Dissertation zur Erlangung des Doktorgrades der Fakultät für Chemie und Pharmazie der Ludwig-Maximilians-Universität München

Neue Nitridosilicate und ihre Verwendung für phosphor-konvertierte LEDs

Dipl.-Chem. Florian Stadler aus Wolfratshausen

2006

<u>Erklärung</u>

Diese Dissertation wurde im Sinne von § 13 Absatz 3 bzw. 4 der Promotionsordnung vom 29. Januar 1998 von Herrn Prof. Dr. W. Schnick betreut.

Ehrenwörtliche Versicherung

Diese Dissertation wurde selbständig, ohne unerlaubte Hilfe erarbeitet.

München, den 30.05.2006

Florion Stable

Florian Stadler

Dissertation eingereicht am 01.06.2006

- 1. Gutachter: Prof. Dr. W. Schnick
- 2. Gutachter: Prof. Dr. D. Johrendt

Mündliche Prüfung am 26. 07. 2006

Vielen Dank...

Ich möchte mich sehr herzlich bei Herrn Prof. Dr. Schnick für die Aufnahme in seine Arbeitsgruppe, die hervorragenden Arbeitsbedingungen sowie jegliche Unterstützung bei Fragestellungen aller Art in Bezug auf das hochinteressante Forschungsthema bedanken.

Herrn Prof. Dr. Dirk Johrendt danke ich für die Übernahme des Korreferats.

Herrn Dr. Oliver Oeckler danke ich besonders für das jederzeit offene Ohr bei allerlei chemischen Fragen und Kristallstrukturanalysen sowie der Unterstützung beim Schreiben der ersten Publikationen. Nicht zuletzt bedanke ich mich auch für die kompetente Hilfe bei der zeitaufwändigen Durchführung und Auswertung der TEM-Untersuchungen und auch für die kritische Durchsicht und Korrektur dieser Arbeit.

Bezüglich der Transmissionselektronenmikroskopie gilt mein Dank besonders Frau Viola Duppel für die praktische Durchführung der Messungen, Herrn Prof. Dr. h.c. mult. Arndt Simon für die Bereitstellung des Geräts sowie Herrn Tobias Rosenthal, der selbständig viele wichtige Ergebnisse erarbeitet und zusammengestellt hat.

Großer Dank gilt Herrn Dr. Peter Schmidt, Herrn Prof. Dr. Thomas Jüstel, Frau Dr. Regina Müller-Mach und Herrn Gerd Müller für die hervorragende Zusammenarbeit während der Kooperation mit Philips und Lumileds. Hier sind auch Herr Dr. Jörg Meyer, Herr Volker Bachmann und Herr Dr. Andreas Tuecks zu nennen, die mir mit zahlreichen Diskussionen und Messungen meiner Proben weitergeholfen haben. Herrn Dr. Peter Schmidt danke ich überdies für die aufwändige Korrektur von großen Teilen dieser Arbeit.

Meinen Kollegen Herrn Christian Schmolke und Herrn Gunter Heymann danke ich für die stete Hilfsbereitschaft und allerlei Spaß während der Studien- und Promotionszeit. Auch Herr Dr. Christoph Krinninger und Herr Sven Bornemann (Atomic...!) sind mitverantwortlich dafür, dass die Zeit schon fast zu schnell vergangen ist.

Für die Messung und Hilfe bei der Interpretation der Festkörper-NMR-Spektren möchte ich Herrn Dr. Jörn Schmedt auf der Günne, Herrn Prof. Dr. Jürgen Senker und Herrn Christian

Minke (nicht zu vergessen die massenhaften EDX-Messungen) ganz herzlich danken. Hier sind auch Frau Lena Seyfarth und Philipp von den Hoff zu erwähnen, denen ich für die Messungen und Simulationen der 2D-NMR-Spektren von $SrSi_6N_8$ danken möchte.

Frau Juliane Kechele danke ich für die stete Hilfsbereitschaft und natürlich auch für die Übernahme und Fortführung meines LED-Themas.

Für die Messung einiger Kristalle, zahlreichen ICP-Analysen und einige Massenspektren gebührt mein Dank Herrn Dr. Peter Mayer, Herrn Helmut "Pico" Hartl und Herrn Dr. Gerd Fischer.

Bei Herrn PD Dr. Hubert Huppertz bedanke ich mich für die allzeit gute Laune und die Möglichkeit, viele materialwissenschaftliche Praktika erleben zu dürfen.

Herrn PD Dr. Peter Kroll danke ich für die quantenmechanischen Rechnungen bzgl. der reduzierten Nitridosilicate.

In Bezug auf chemische Hilfestellungen waren mir Herr Friedrich Karau, Herr Dr. Stefan Rannabauer, Herr Dr. Sascha Correll und Herr Robert Kraut des Öfteren eine große Hilfe. Alaaf! Wir sehen uns in Andechs!

"Last but not least" möchte ich allen weiteren Angehörigen des Arbeitskreises für die meist sehr gute Atmosphäre und das nette Arbeitsklima herzlich bedanken. Danke an Dr. Uli Baisch, Frau Dr. Sabine Beyer, Herrn Daniel Bichler, Frau Cordula Braun, Herrn Dr. Holger Emme, Frau Cora Hecht, Frau Elsbeth Hermanns, Frau Stefanie Jakob, Frau Petra Jakubcova, Frau Johanna Knyrim, Frau Dr. Alexandra Lieb, Frau Catrin Löhnert, Frau Bettina Lotsch, Herrn Thomas Miller, Frau Helen Müller, Herrn Sandro "Snorre" Pagano, Frau Dr. Regina Pocha, Herrn Christoph Röhlich, Frau Rebecca Römer, Herrn Andreas Sattler, Herrn Wolfgang Wünschheim, Herrn Martin "Tjure" Zeuner (ich hoffe, ich hab' niemanden vergessen…).

"Darin besteht das Wesen der Wissenschaft. Zuerst denkt man an etwas, das wahr sein könnte. Dann sieht man nach, ob es der Fall ist und im Allgemeinen ist es nicht der Fall."

(Bertrand Russell)

INHALTSVERZEICHNIS

EINLEITUNG UND ZIELSETZUNG

ALLGEMEINER TEIL	5
1 Präparative Methoden	5
1.1 Glove-Box	5
1.2 Hochtemperatur-Rohröfen	5
1.3 Hochfrequenzofenanlage	6
1.3.1 Aufbau und Funktionsweise	6
1.3.2 Durchführung von Synthesen im HF-Ofen	9
1.4 Kombinierte Vollglasvakuum-Schutzgasanlage	10
2 Analytische Untersuchungsmethoden	12
2.1 Röntgenbeugung	12
2.1.1 Röntgenbeugung und Kristallstrukturanalyse	12
2.1.2 Röntgenbeugung an Pulvern	13
2.1.3 Einkristalldiffraktometrie	14
2.1.4 Verwendete Programme	14
2.2 Rasterelektronenmikroskopie und EDX	15
2.3 Elementaranalyse	16
2.4 Festkörper-NMR-Spektroskopie	17
2.5 Infrarot- / Raman-Spektroskopie	18
2.6 Lumineszenzuntersuchungen	19
2.7 Transmissionselektronenmikroskopie	19
2.8 Gitterenergie-Berechnungen	20
3 Leuchtdioden – die Lichtquelle der Zukunft	21
3.1 Erzeugung von weißem Licht mit Hilfe von LEDs	21
3.2 Kenngrößen und Kriterien für Phosphore und Leuchtdioden	24
3.3 Lumineszenzeigenschaften von Eu^{2+} / Eu^{3+} und Ce^{3+}	26
3.3.1 Anwendungsgebiete seltenerddotierter Phosphore	26
3.3.2 Eu^{2+}/Eu^{3+}	27
3.3.3 Ce^{3+}	28
Spezieller Teil	30
Edukte	30
4 Verwendete Chemikalien	30
4.1 Kommerziell erhältliche Substanzen	30
4.2 Siliciumdiimid "Si(NH) ₂ "	32
4.2.1 Darstellung	32
4.2.2 IR-spektroskopische Charakterisierung	33

Ι

Ι

1

4.2.3 Allgemeine Bemerkungen zur Reaktion von Siliciumdiimid	35
Reduzierte Nitridosilicate	37
5 MSi_6N_8 (M = Sr, Ba) – kristalline reduzierte Nitridosilicate mit Si-Si-Einfach-	
Bindungen	37
5.1 $SrSi_6N_8$	37
5.1.1 Stand der Forschung an reduzierten Silicaten	37
5.1.2 Synthese und Elementaranalyse von $SrSi_6N_8$	38
5.1.3 Röntgenographische Charakterisierung	40
5.1.3.1 Einkristallstrukturanalyse	40
5.1.3.2 Pulverdiffraktometrie und Rietveldverfeinerung	42
5.1.3.3 Beschreibung der Kristallstruktur von SrSi ₆ N_8	44
5.1.4 ²⁹ Si-NMR-Spektroskopie	46
5.1.4.1 1D-NMR-Spektrum	46
5.1.4.2 2D-NMR-Spektroskopie	47
5.1.4.2.1 Synthese von 29 SiCl ₄	48
5.1.4.2.2 Bestimmung des ²⁹ Si-Isotopengehalts in SiCl ₄	50
5.1.4.2.3 ²⁹ Si-Doppelquanten-NMR-Experimente	52
5.1.5 Schwingungsspektroskopische Untersuchungen	56
5.1.5.1 Ramanspektroskopie	56
5.1.5.2 Infrarotspektroskopie	59
5.1.6 Chemische und thermische Stabilität	60
5.1.7 Dotierung von $SrSi_6N_8$ mit Eu^{2+}	61
5.1.8 Quantenchemische Rechnungen	63
5.2 $BaSi_6N_8$	64
5.2.1 Versuche zur Darstellung weiterer reduzierter Silicate	64
5.2.2 Synthese und EDX-Analyse von $BaSi_6N_8$	66
5.2.3 Röntgenographische Charakterisierung und Kristallstruktur	67
5.2.3.1 Rietveldverfeinerung	67
5.2.3.2 Kristallstruktur von $BaSi_6N_8$	68
5.2.4 ²⁹ Si-NMR-Spektroskopie	69
5.2.5 IR-Spektroskopie	72
Oxonitridogerüstsilicate	73
6 Das Oxonitridosilicat BaSi ₆ N ₈ O	73
6.1 Vom reduzierten zum normalvalenten Silicat	73
6.2 Synthese und EDX-Analytik von BaSi ₆ N ₈ O	73
6.3 Röntgenographische Charakterisierung	75
6.3.1 Einkristallstrukturanalyse	75
6.3.2 Pulverdiffraktometrische Untersuchung und Rietveldverfeinerung	77

6.3.3 Kristallstrukturbeschreibung	79
6.3.4 Vergleich der Kristallstrukturen der reduzierten und oxidierten	
Verbindungen des Typs MSi_6N_8 und $M_2Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$ ($M = Sr, Ba$)	82
6.4 ²⁹ Si-NMR-Spektroskopie	86
6.5 Infrarotspektroskopie	87
6.6 Gitterenergie-Berechnungen (MAPLE)	88
6.7 Chemische Stabilität von BaSi ₆ N ₈ O	89
6.8 Lumineszenz von BaSi ₆ N ₈ O:Eu	89
7 Die Mischkristallreihe $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$	93
7.1 Kationen- und Anionensubstitution unter Strukturerhalt	93
7.2 Darstellung und Elementaranalyse	93
7.3 Bestimmung der Phasenbreite von Ba _{4-x} Ca _x Si ₆ N ₁₀ O	95
7.4 Röntgenographische Strukturaufklärung	96
7.4.1 Einkristallstrukturanalyse	96
7.4.2 Pulverdiffraktometrie	99
7.4.3 Beschreibung der Kristallstruktur von $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$	101
7.4.4 Vergleich der Strukturen von $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ und	
$BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi_6N_{11}$	103
7.5 ²⁹ Si-Festkörper-NMR-Spektroskopie	104
7.6 Schwingungsspektroskopie	105
7.7 Chemische Stabilität	106
7.8 Photolumineszenzuntersuchungen	106
7.8.1 Dotierung mit Europium	106
7.8.2 Dotierung mit Cer und Co-Dotierung mit Cer und Europium	109
Oxonitridoschichtsilicate	113
8 Neue Untersuchungen an $CaSi_2O_2N_2$	113
8.1 Bisheriger Kenntnisstand	113
8.2 Synthese und Elementaranalyse	113
8.3 Röntgenographische Charakterisierung	115
8.3.1 Einkristallstrukturanalyse	115
8.3.2 Rietveldverfeinerung	119
8.3.3 Kristallstrukturbeschreibung	120
8.4 Topochemische Reaktion von Calciumoxid und Sinoit	124
8.4.1 Darstellung von Sinoit	124
8.4.2 Reaktion von $CaCO_3$ mit Si_2N_2O	126
8.5 ²⁹ Si-NMR-Spektroskopie	127
8.6 IR- und ramanspektroskopische Charakterisierung	128
8.7 MAPLE – Gitterenergie-Berechnungen	129
8.8 Lumineszenz von $CaSi_2O_2N_2$:Eu	130

	8.8.1 Anregungs- und Emissionsspektren	130
	8.8.2 Thermal-Quenching-Verhalten	131
	8.8.3 Weitere optische Charakterisierung	132
9	Niedrig kondensierte Schichtsilicate - Ba ₃ Si ₆ O ₉ N ₄ und Eu ₃ Si ₆ O ₉ N ₄	133
	9.1 $Ba_3Si_6O_9N_4$	133
	9.1.1 (Oxo-)Nitridoschichtsilicate	133
	9.1.2 Darstellung und Elementaranalyse	133
	9.1.3 Röntgenographische Charakterisierung	134
	9.1.3.1 Einkristallstrukturanalyse	134
	9.1.3.2 Pulverdiffraktometrie	136
	9.1.3.3 Beschreibung der Kristallstruktur von $Ba_3Si_6O_9N_4$	137
	9.1.4 ²⁹ Si-Festkörper-NMR-Spektroskopie	140
	9.1.5 Infrarotspektroskopie	142
	9.1.6 Gitterenergie-Berechnungen (MAPLE)	143
	9.1.7 Untersuchung zur chemischen Stabilität	143
	9.1.8 Lumineszenzuntersuchungen an $Ba_3Si_6O_9N_4$	144
	9.2 $Eu_3Si_6O_9N_4$	146
	9.2.1 Darstellung und Elementaranalyse	146
	9.2.2 Rietveldverfeinerung	146
	9.2.3 MAPLE-Berechnungen an $Eu_3Si_6O_9N_4$	148
	9.2.4 Existiert ein isotypes " $Sr_3Si_6O_9N_4$ "?	149
10	HRTEM-Untersuchungen der Oxonitridosilicate $MSi_2O_2N_2$ (M = Eu, Sr, Ba)	151
	10.1 Grundlagen zur TEM-Analytik	151
	10.1.1 Betriebsarten des TEM	151
	10.1.2 Elektronenbeugung	151
	10.1.3 Hochauflösung	153
	10.2 Realstrukturphänomene und deren Auswirkungen auf die Kristallstruktur-	
	analyse von $EuSi_2O_2N_2$	154
	10.2.1 Problemstellung	154
	10.2.2 Darstellung von $EuSi_2O_2N_2$	156
	10.2.3 Ergebnisse der TEM-Untersuchungen	156
	10.2.3.1 Elektronenbeugung und Verzwillingung	156
	10.2.3.2 Kristallstrukturanalyse unter Einbeziehung des Zwillingsgesetzes	158
	10.2.3.3 Kristallstrukturbeschreibung	161
	10.2.3.4 Auswertung der Hochauflösungsabbildungen	164
	10.3 $Eu_5Cl(SiO_4)_3$ – ein gemischtvalentes Seltenerdhalogenidsilicat	166
	10.3.1 Forschung an Silicathalogeniden	166
	10.3.2 Darstellung und EDX-Charakterisierung	167
	10.3.3 Röntgenographische Analytik	168
	10.3.3.1 Einkristallstrukturanalyse und Strukturbeschreibung	168

10.3.3.2 Pulverdiffraktometrie	174
NITRIDOALUMOSILICATE	175
11 SrAlSi ₄ N ₇ - ein Silicat mit kantenverknüpften Tetraedern	175
11.1 Erweiterung der strukturellen Möglichkeiten von Silicaten	175
11.2 Darstellung und EDX-Analyse	176
11.3 Röntgenographische Charakterisierung	177
11.3.1 Einkristallstrukturanalyse	177
11.3.2 Pulverdiffraktometrie und Rietveldverfeinerung	182
11.3.3 Beschreibung der Kristallstruktur von SrAlSi ₄ N ₇	183
11.4 Gitterenergie-Berechnungen	189
FORSCHUNG AN LED-PHOSPHOREN	191
12 Erforschung und Optimierung neuer orange-roter Leuchtstoffe für den Einsatz in	
"warm-white-LEDs"	191
12.1 Ziel des Projektes	191
12.2 Das System $M_2Si_5N_8$ (M = Ca, Sr, Ba)	192
$12.2.1 Sr_2Si_5N_8:Eu$	193
12.2.1.1 Photolumineszenzeigenschaften	193
12.2.1.2 Optische Kenngrößen von $Sr_2Si_5N_8$: Eu	196
12.2.1.3 Thermal Quenching und Degradation in $Sr_2Si_5N_8$:Eu	196
12.2.2 $Ba_2Si_5N_8:Eu$	198
12.2.2.1 Kristallform und Fluoreszenz	198
12.2.2.2 Lumineszenzuntersuchungen an $Ba_2Si_5N_8$: Eu	199
12.2.2.3 Optische Kenngrößen von $Ba_2Si_5N_8$: Eu	201
12.2.2.4 Thermal Quenching und Degradationsverhalten	202
12.2.2.5 Auswirkung des Eu-Dotierungsgrades	204
12.2.2.5.1 Verschiebung der Fluoreszenzbanden	204
12.2.2.5.2 Beeinflussung von Form und Wachstum der Kristalle von Ba ₂ Si ₅ N ₈ :Eu	205
12.2.3 Die Mischkristallreihe $Ba_{x}Sr_{2-x}Si_{5}N_{8}$: Eu	209
12.2.3.1 Motivation	209
12.2.3.2 Entwicklung der Gitterparameter	210
12.2.3.3 Dotierung der Mischkristallreihe mit Eu ²⁺	212
12.2.3.3.1 Verschiebung des Farbpunktes und Emissionsspektren	212
12.2.3.3.2 Weitere optische Kenngrößen	214
12.2.3.3.3 Thermische und Photo-Stabilität der Phasen	
$Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8:Eu$	215
12.2.4 Zusammenfassung der Eigenschaften von $(Ba,Sr)_2Si_5N_8$:Eu	216
12.2.5 Die Mischkristallreihe $Sr_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu	217

12.2.5.1	Fluoreszenz unter Berücksichtigung der Kristallstruktur	217
12.2.5.2	Kenngrößen und Ergebnis der optischen Untersuchungen an	
	$Sr_xCa_{2-x}Si_5N_8:Eu$	218
12.2.6 Die M	ischkristallreihe Ba _x Ca _{2-x} Si ₅ N ₈ :Eu	219
12.2.6.1	Lumineszenzuntersuchungen	219
12.2.6.2	Thermal Quenching und Degradation	220
12.3 Die erste ho	ocheffiziente warm-weiße 2-pc-LED mit ausschließlich nitridi-	
schen Mate	rialien	221
12.3.1 Konzej	pte für weiße LEDs	221
12.3.2 Techni	ische Realisierung einer LED aus ausschließlich nitridischen	
Phosp	horen	222
12.3.2.1	Aufbau der LED	222
12.3.2.2	Technische Daten und Messwerte	224
DISKUSSION UND A	AUSBLICK	226
ZUSAMMENFASSUN	۱G	233
SUMMARY		240
ANHANG		246
A1 Abkürzungsverze	eichnis	246
A2 Publikationsliste		247
A2.1 Publikation	sverzeichnis	247
A2.2 Patentschrif	iten	248
A2.3 Posterbeiträ	ige	248
A2.4 CSD-Numn	nern	249
A3 Indizierung des P	ulverdiffraktogramms von Sr ₃ Si ₆ O ₉ N ₄	250
A4 Elektronenbeugu	ngsaufnahmen und Hochauflösungsabbildungen der TEM-	
Untersuchungen	an EuSi ₂ O ₂ N ₂	251
LITERATURVERZE	ICHNIS	257
LEBENSLAUF		266

EINLEITUNG UND ZIELSETZUNG

In allen Bereichen des täglichen Lebens und der Technik werden eingesetzte Materialien laufend verbessert und den steigenden Anforderungen angepasst. Dabei müssen erwünschte Eigenschaften weiter optimiert und Materialschwächen reduziert werden. Dies geschieht durch optimierte Synthesemethoden, den Einsatz neuer Herstellungsverfahren, Variierung der Edukte und nicht zuletzt durch die Entwicklung völlig neuer Verbindungen und Komposite.

Im Gebiet der keramischen Werkstoffe (griech.: *keramos* = Ton, aus Ton Hergestelltes) ist diese Entwicklung noch keineswegs an ihrem Ende angekommen. Dies liegt hauptsächlich an der Ausweitung der Rohstoffbasis und deren Optimierung. Ursprünglich wurden ausschließlich Tonminerale verwendet, die modelliert und anschließend "gebrannt" wurden. Beispiele mit technischer Bedeutung sind hier in etwa die Schichtsilicate Kaolinit $(Al_2(OH)_4[Si_2O_5])$ und Phlogopit (KMg₃(OH,F)₂[AlSi₃O₁₀]).

Zu den sog. *sonder*keramischen Werkstoffen, die meist keine Tonmineralanteile mehr enthalten, zählen z.B. die Oxidkeramiken wie Al₂O₃, MgO oder TiO₂, die Ferroelektrika (BaTiO₃) oder die Nichtoxidkeramiken. Saphir (Al₂O₃) wird beispielsweise als korrosionsund hitzebeständiges Fenstermaterial für Weltraumflugkörper eingesetzt. Daneben sind natürlich auch die Hochtemperatursupraleiter YBa₂Cu₃O_{7-δ} von *Bednorz* und *Müller* zu nennen, die oberhalb von -196 °C den elektrischen Strom widerstandsfrei leiten können. ^[1, 2] Die Nichtoxidkeramiken zeichnen sich insbesondere durch große Härte und chemische sowie thermische Stabilität aus, weshalb hier die Forschungsbemühungen breit gefächert sind. Diese brachten auf dem Gebiet der superharten Materialien z.B. die Verbindung *c*-BC₂N hervor, die nach Diamant das zweithärteste bekannte Material sein soll. ^[3, 4] Hauptvertreter der Nichtoxidkeramiken sind die Carbide, Silicide oder Nitride wie AlN, BN oder Si₃N₄.

Weitere Anwendungsgebiete werden durch Keramik-Metall-Verbundmaterialien (*Cermets*) erschlossen. In diesen Werkstoffen werden die Vorteile der Keramiken wie große Härte, hoher Schmelzpunkt und Hitzebeständigkeit mit denen von Metallen (Verbesserung der Zähigkeit und Schlagfestigkeit) kombiniert. Zur Herstellung werden Verfahren wie z.B. die Pulvermetallurgie verwendet. Hier wird das Keramikpulver mit Metallpulvern vermengt, unter hohem Druck gepresst und anschließend gesintert. Nach dem Mahlen des Produkts können die Cermets in Pressformen in die gewünschte Form gebracht werden. Anwendungen

sind z.B. die Auskleidung von Verbrennungskammern von Düsentriebwerken und Raketen, Schmelztiegel, Schweißelektroden usw.

Auf der anderen Seite stehen zwischen Keramiken und Gläsern die Glaskeramiken, die durch partielle Kristallisation geeigneter Gläser hergestellt werden. Vorteilhafte Eigenschaften sind z.B. hohe Temperaturwechselbeständigkeit in Verbindung mit sehr kleinen Ausdehnungskoeffizienten oder Durchlässigkeit für IR-Strahlung ohne bemerkenswerte Wärmeleitfähigkeit. Aus Glaskeramiken werden z.B. Herdplatten, Geschirr, Düsen, Kugellager (vgl. Abbildung 1) oder Laborausstattungen wie Tischplatten oder Kolben hergestellt.



Abbildung 1: Keramische Kugellager basierend auf Si $_3N_4$, AlN, ZrO $_2$ und Al $_2O_3$. ^[5]

Die außerordentliche Breite der Anwendungen von Keramiken wird insbesondere an der Klasse der Nitrido- und Oxonitridosilicate deutlich, mit der sich diese Arbeit eingehend beschäftigt. Dabei sind an erster Stelle die einfachsten Si-N- bzw. Si-O-N-Verbindungen zu nennen: Siliciumnitrid (Si₃N₄) und Sinoit (Si₂N₂O). Beide Substanzen lassen sich als Hochleistungskeramiken im Turbinen- und Motorenbau einsetzen. ^[6, 7] Hier ist das Oxidationsverhalten wichtig. Si₃N₄ überzieht sich beim Glühen an Luft mit einer dünnen SiO₂-Schicht und ist so bis zu 1400 °C beständig. ^[8] Die Verdichtung und Sinterung der Pulver zu fertigen Keramikteilen kann dabei z.B. durch Heißpressen bei 140 bar Druck und Temperaturen um 1700 °C erreicht werden. Vorteile der Bauteile sind u.a. eine hohe mechanische Festigkeit bei geringer Dichte. ^[8] Des Weiteren lassen sich Kompositmaterialien wie mit Si-O-N-Fasern verstärktes Aluminium herstellen, womit hochstabile und zugleich sehr leichte Materialien entstehen. ^[9, 10]

Ein bedeutendes Anwendungsfeld außerhalb der keramischen Werkstoffe liegt in der Mikroelektronik. Hier werden die meist nur wenige Nanometer dicken Siliciumoxonitridschichten mit PECVD-Verfahren (*plasma enhanced chemical vapour deposition*) auf die Bauteile (meist aus Silicium) aufgebracht. Dazu wird ein Plasma ausgehend von Precursoren wie Si(OEt₄) in Stickstoffatmosphäre erzeugt und so bei 200 °C eine Silicatschicht abgeschieden. ^[11] Dadurch entstehen chemische Sensoren ^[12] oder dielektrische Schranken für Halbleiter. ^[13]

Für optische Zwecke sind Sion-Beschichtungen aufgrund ihres hohen Brechungsindex für den Einsatz in Wellenleitern, Interferometern, Filtern usw. geeignet. Je nach Zusammensetzung lässt sich der Brechungsindex etwa zwischen 1.45 und 2.0 variieren und so den Anforderungen anpassen.^[14]

Viele Nitridosilicate sind zudem sehr harte Materialien. So liegt die Vickershärte von SrSi₇N₁₀ mit 16.1(5) GPa im Bereich von Korund (α -Al₂O₃). ^[15] Erwähnenswert sind weiterhin die nichtlinearen optischen Eigenschaften einiger Nitridosilicate wie M₂Si₅N₈ (M = Ca, Sr, Ba), BaYbSi₄N₇ und CeSi₃N₅. ^[16] Eine Voraussetzung hierfür ist, dass die Verbindungen nicht-zentrosymmetrische Kristallstrukturen besitzen. Gepaart mit der Widerstandsfähigkeit und der vermutlich sehr hohen Zerstörungsschwelle durch die Primärstrahlung sind hier Anwendungen in der nichtlinearen Optik z.B. zum Zweck der Frequenzverdopplung denkbar.

Eine weitere Einsatzmöglichkeit für (Oxo-)Nitridosilicate liegt im Bereich der Beleuchtungsindustrie und wird sowohl durch deren thermische Stabilität als auch speziell durch die abwechslungsreichen Kristallstrukturen ermöglicht. Die Silicate können als äußerst widerstandsfähige Wirtsmaterialien für seltenerddotierte Leuchtstoffe dienen. Werden z.B. Europium oder Cer mit einer Konzentration von wenigen Prozent in das Kristallgitter eingebaut, können die entstandenen Verbindungen durch Bestrahlung mit ultraviolettem oder blauem Licht zu Fluoreszenz angeregt werden. Je nach Koordinationssphäre des Seltenerd-Kations sind so Farben im gesamten sichtbaren Spektralbereich realisierbar. Dient als Anregungslichtquelle z.B. eine Halbleiterdiode, so kann durch Kombination unterschiedlicher Leuchtstoffe jeder beliebige Farbeindruck erzeugt werden, auch weißes Licht (vgl. Abbildung 2).



Abbildung 2: (In,Ga)N-Halbleiter-Dioden mit unterschiedlichen Farbkonvertern.^[17]

Die Vorteile, die LEDs gegenüber konventionellen Lichtquellen wie Fluoreszenzlampen oder Glühbirnen haben, werden in naher Zukunft zu einer stark zunehmenden Verbreitung der Leuchtdioden im Alltag führen. Die immer leistungsfähigeren Basis-LED-Chips machen dabei die Entwicklung immer widerstandsfähigerer Phosphore nötig, die der intensiven Primärstrahlung und den z.T. hohen Temperaturen auch bei langen Leuchtdauern ohne nennenswerte Veränderung ihrer optischen Eigenschaften standhalten können.

Auch in diesem Zusammenhang war es Ziel dieser Arbeit, neue Wirtsmaterialien aus dem Bereich der (Oxo-)Nitridosilicate darzustellen, deren optische Eigenschaften zu bestimmen und für den Einsatz in Leuchtdioden zu optimieren. Dabei stand aber auch die strukturelle Charakterisierung der Verbindungen anhand röntgenographischer Methoden wie der Einkristallstrukturanalyse im Vordergrund. Für spektroskopische Untersuchungsmethoden wie der Festkörper-NMR- oder der UV/VIS-Spektroskopie war die Darstellung größerer Mengen möglichst phasenreiner Substanzen im Hochfrequenzofen notwendig. Voraussetzung hierfür war die Synthese unter Schutzgasatmosphäre und hohen Temperaturen bis zu etwa 2000 °C.

Die vorliegende Arbeit beginnt mit der Beschreibung angewandter präparativer und analytischer Methoden und führt dann über reduzierte Nitridosilicate zu den Oxonitridosilicaten. Hier werden Aufbau und Eigenschaften neuer Gerüst- und Schichtsilicate vorgestellt. Nach der Vorstellung eines Alumonitridosilicats mit ungewöhnlicher Kristallstruktur bildet ein ausführliches Kapitel über die Erforschung und Optimierung innovativer Leuchtstoffe für die Anwendung in weißen LEDs den Abschluss.

ALLGEMEINER TEIL

1 Präparative Methoden

1.1 Glove-Box

Aufgrund der Hydrolyse- und Oxidationsempfindlichkeit der meisten verwendeten Edukte wurden diese unter Schutzgasatmosphäre gehandhabt. Zu diesem Zweck wurde eine Glove-Box ("Unilab") der Firma MBRAUN (Garching) verwendet, die mit Argon (99.98 %, Messer-Griessheim GmbH, Krefeld) geflutet war. Hier wurden sowohl die Edukte eingewogen als auch die synthetisierten Verbindungen für Messungen präpariert (z.B. Herstellung von KBr-Presslingen für die IR-Spektroskopie oder Abfüllen von Rotoren für festkörper-NMR-spektroskopische Untersuchungen).

1.2 Hochtemperatur-Rohröfen

Für einige Synthesen bzw. zur Aufbereitung von Edukten, die bei der Silicatsynthese zum Einsatz kamen, wurden Öfen verschiedener Hersteller verwendet. Zum einen standen Rohröfen mit einer maximalen Heiztemperatur von 1000 °C (Ströhlein Instruments, Fa. JUWE Laborgeräte GmbH, Viersen) mit Eurotherm 808 Controllern zur Verfügung (siehe Abbildung 1-1 links). Diese wurden hauptsächlich bei der Herstellung von Siliciumdiimid (vgl. Abschnitt 4.2.1) bzw. zur Trocknung kommerziell erhältlicher Edukte verwendet.

Zum anderen konnte für Hochtemperatursynthesen (Maximaltemperatur 1700 °C, maximale Heizrate: 10 °C / min) ein Hochtemperatur-Rohrofen des Typs "Adam" (Fa. Linn High Therm GmbH, Hirschbach) benutzt werden (siehe Abbildung 1-1 rechts). Ein Nachteil des Korundrohrs (Innendurchmesser 34 mm, beheizte Länge: 80 mm) in dieser Anlage ist allerdings, dass ab etwa 1400 °C Umgebungsluft in den Heizraum eindiffundiert, d.h. sauerstofffreie Verbindungen oberhalb dieser Temperatur in offenen Tiegeln oder Schiffchen praktisch nicht darstellbar sind. Abhilfe würde hier ein Ofenrohr aus Saphir schaffen, das bis etwa 2000 °C gasdicht bleibt. Das Temperaturprogramm für die Reaktion kann über einen Regler (SE-40-Li) gesteuert werden.



Abbildung 1-1: links: Ströhlein Instruments Rohrofen; rechts: Hochtemperatur-Rohrofen "Adam" der Firma Linn High Therm GmbH.

1.3 Hochfrequenzofenanlage

Da die Darstellung von Nitridosilicaten, Sionen oder auch Sialonen im Allgemeinen sehr hohe Reaktionstemperaturen verlangt, wurde der Großteil der Synthesen in einem so genannten Hochfrequenzofen unter Nutzung der induktiven Erwärmung durchgeführt. Hiermit konnten nicht nur sehr hohe Temperaturen im Tiegel erhalten (bis zu 2200 °C), sondern diese Temperaturen auch mit hohen Heizraten (ca. 200 °C / min) schnell erreicht werden. So war es möglich, sehr flexibel unterschiedliche Heizrampen zu realisieren.

1.3.1 Aufbau und Funktionsweise

Der Aufbau der Hochfrequenzofenanlage ist in Abbildung 1-2 skizziert. Das Herzstück stellt der Hochfrequenzgenerator (Typ IG 10/200 HY, Fritz Hüttinger Elektronik GmbH, Freiburg) dar. Technische Daten hierzu sind in Tabelle 1-1 zusammengefasst. Der Generator ist mit einem Steuerrechner zur Eingabe des Temperaturprogramms sowie dem Außenschwingkreis verbunden. Die hier erzeugten elektromagnetischen Wechselfelder induzieren mit Hilfe einer wassergekühlten Cu-Induktionsspule in einem metallisch leitenden Tiegel Wirbelströme. Die Elektronenbewegung im Tiegelmaterial führt wegen dessen ohmschen Widerstandes zu einer Aufheizung und so indirekt auch zu einer Erhitzung der Edukte.



Abbildung 1-2: Aufbau der Hochfrequenzofenanlage; a Steuerrechner, b Hochfrequenzgenerator, c Außenschwingkreis, d Infrarot-Strahlungspyrometer, e Kieselglasreaktor, f Kühlmantel aus Duranglas, g Induktionsspule, h Tiegel, i Tiegelständer, j Kieselglassockel, k Vakuumstrang, I Kühlwasserzulauf, m Kühlwasserablauf, n Kühlfalle, o Druckanzeige, p Drucksensor, q Abgriffe, r Gasverteiler, s zur Abluft, t Drehschieberpumpe, u / v Metallbalgenschlauch. ^{in Anlehnung an [18]}

Klemmenleistung	12 kW	
Netzspannung	400 V	
Netzfrequenz	50 Hz	
Arbeitsfrequenz	200 kHz	
Kühlwasserbedarf (bei 4 bar Druck)	ca. 81/min	
Oszillatorröhre ITK 12-1	Heizspannung	5.8 V
	Heizstrom	145 A

Tabelle 1-1: Technische Daten des Hochfrequenzgenerators Typ IG 10 / 200 HY

Als Tiegelmaterial wurde hier fast ausschließlich Wolfram verwendet, da dieses Metall einen sehr hohen Schmelzpunkt von 3410 °C besitzt und sich inert gegenüber den eingesetzten Chemikalien verhält. Neben Wolfram- standen auch Graphittiegel zur Verfügung, die jedoch aufgrund der schwierigen Reinigung und Nachteilen in der Produktisolierung nicht verwendet wurden. Außerdem kamen für bestimmte Reaktionen Tantal-Ampullen (Schmpkt. (Ta) = 2996 °C) zum Einsatz. Diese wurden vor allem dann verwendet, wenn eine Verflüchtigung bestimmter Edukte (z.B. Metalle) aus dem Reaktionsgemenge unterbunden werden musste, um die Bildung etwaiger Nebenprodukte durch Änderung der Ausgangszusammensetzung zu unterdrücken.



Abbildung 1-3: Links: HF-Anlage mit Hochfrequenzgenerator, Außenschwingkreis und Induktionsspule mit glühendem Tiegel. Rechts: Vergrößerte Aufnahme des Reaktors bei Tiegeltemperaturen von etwa 1600 °C.

Der Tiegel bzw. die Ampulle steht auf einem Ständer, der aus Wolfram gefertigt ist und sich auf einem Kieselglassockel befindet. Wie in dem vergrößerten Ausschnitt in Abbildung 1-2 sowie in den Fotografien in Abbildung 1-3 zu sehen ist, befindet sich der Tiegel in einem Kieselglasreaktor, der temperaturbeständiger als Duranglas ist. Der Reaktor ist wiederum von einem einfachen Glasmantel umgeben. So kann ein Kühlwasserstrom (ca. 150 1/h) den Reaktor umspülen und diesen vor der vom Tiegel abgestrahlten Hitze schützen. Damit wird erreicht, dass innerhalb eines sehr begrenzten Raums große Temperaturunterschiede realisiert werden können und sich mit Hilfe der Schutzgastechnik der Zugang zu Hochtemperaturmaterialien erschließen lässt. ^[19, 20] Der Reaktorinnenraum ist über eine Kühlfalle mit der Vollglasvakuum-Schutzgasanlage, die in Abschnitt 1.4 beschrieben ist, verbunden. Die Temperatur des Tiegels wird mit einem Infrarot-Strahlungspyrometer vom Typ TMRS 485-2-d

(Dr. Georg Maurer GmbH, Kohlberg; Messbereich: 670 – 3045 °C) gemessen. Das Pyrometer wird mittels eines Lichtkegels ausgerichtet und kann so die Infrarotstrahlung erfassen, die vom Tiegel abgegeben wird.

1.3.2 Durchführung von Synthesen im HF-Ofen

Eine typische Synthese in Wolfram-Tiegeln wurde wie folgt durchgeführt. Zuerst wurde der Tiegel (Höhe mit Deckel: 3.0 cm, Innendurchmesser: 1.8 (unten) bis 2.4 cm (oben), Wandstärke: 0.6 cm) von Rückständen der vorhergehenden Reaktion befreit. Da die dargestellten Nitrido- und Oxonitridosilicate sehr beständig gegenüber gängigen Chemikalien, Säuren und Basen sind, wurde die Reinigung mechanisch mit Hilfe einer Bohrmaschine (Typ: MSh 636-1, 150 W, 33500 Umdrehungen / min, Fa. Fein GmbH & Co. KG, Stuttgart) und mit diamantbeschichteten Bohrern (60x6 bzw. 60x3 mm, Wendt GmbH, Meerbusch) durchgeführt. Nach dem Ausbohren und Waschen folgte das Ausheizen des Tiegels im HF-Ofen bei bis zu 2000 °C im Vakuum ($1 \cdot 10^{-3}$ mbar).

Im Gegensatz zu den Wolfram-Tiegeln konnten die Tantal-Ampullen nicht mehrfach verwendet werden. Die Ampullen wurden aus entfetteten Ta-Rohren (Durchmesser 0.9 cm, Wandstärke ca. 0.5 mm) gefertigt. Nach dem Zurechtschneiden der Behälter auf etwa 3 cm Länge wurden sie mit Ta-Deckeln (gestanzt aus Ta-Folie) im Lichtbogen verschweißt. Dazu wurde ein Röhrchen in eine Halterung eingespannt, welche wiederum in einen wasser-gekühlten Kupfertiegel gestellt wurde. Dieser als Anode fungierende Tiegel befindet sich in einem evakuierbaren Probenraum aus Duranglas und ist zusätzlich von einem hitzebeständigen Kieselglasrohr umgeben. Verschweißt wurden die Werkstücke mittels einer Wolfram-Schweißelektrode bei etwa 800 mbar Argon-Druck. Die Spannung liefert dabei ein handelsüblicher Schweißgenerator (Typ Handy-TIG 210 DC, Fa. Lorch; max. 180 A Schweißstrom), dessen Leistung stufenlos mit einem Fußpedal reguliert werden konnte. Anschließend wurden die nun halb verschlossenen Ampullen mit einem Gemisch aus konzentrierter Fluss- und Salpetersäure (Verhältnis etwa 1 : 10) angeätzt, um so die Oberfläche von einer vorhandenen Oxidschicht zu befreien.

Waren die Reaktionsgefäße soweit vorbereitet, konnten die Ausgangsstoffe der Reaktion in der Glove-Box eingewogen werden. Die Ansatzgröße lag in etwa bei Einwaagen von 50 bis 300 mg. Mittels eines Transportgefäßes konnte der Tiegel anschließend zum Ofen bzw. die Ampulle zunächst zum Verschweißen der zweiten Öffnung unter Sauerstoffausschluss überführt werden. Nachdem das Reaktionsgefäß auf dem Tiegelständer mittig innerhalb der Spule platziert und der Reaktorraum mindestens dreimal evakuiert ($p \le 5 \cdot 10^{-3}$ mbar) und wieder mit Stickstoff geflutet wurde, konnte das Temperaturprogramm des HF-Ofens gestartet werden. Im Falle des offenen Systems (W-Tiegel) fand die Reaktion unter leichtem Stickstoffüberdruck statt. Bei Verwendung der Ampullen wurde Argon-Schutzgas verwendet, da Tantal mit Stickstoff bei Temperaturen ab etwa 800 °C zu Ta₂N^[21] bzw. ab 1200 °C zu TaN^[22] reagieren würde.

1.4 Kombinierte Vollglasvakuum-Schutzgasanlage

Da die Nitridosilicatsynthese zur Verhinderung von Oxidation des Tiegelmaterials oder der Edukte unter Stickstoff- bzw. Argonatmosphäre durchgeführt werden musste, stand zur Reinigung der Gase eine Vollglasapparatur zur Verfügung, die in Abbildung 1-4 abgebildet ist. Sie ist in zwei Teile gegliedert. Im Vakuumbereich ist eine Drehschieberpumpe (Typ RZ 8, max. 4·10⁻⁴ mbar, Fa. Vacuubrand, Wertheim) über eine Kühlfalle mit dem Vakuumstrang verbunden. Der Druck wird über ein digitales Messgerät (VAP 5, Fa. Vacuubrand, Wertheim) mit Drucksensor (Typ TPR 010, Fa. Vacuubrand, Wertheim) bestimmt.

Die Schutzgase durchlaufen einen Trocknungs- und Reinigungsbereich, um eventuell vorhandene Spuren von Wasser und Sauerstoff zu entfernen. Dazu wird das Argon bzw. der Stickstoff (Reinheiten und Bezugsquelle siehe Tabelle 4-1 in Kapitel 4.1) je über einen mit Paraffin gefüllten Blasenzähler durch vier Säulen geleitet. Diese enthalten Blaugel (Feuchtigkeitsindikator; Fa. Merck, Darmstadt), sowie KOH-Plätzchen (\geq 85 %, Fa. Merck, Darmstadt), Molekularsieb (Porenweite 4 Å, Fluka Chemie AG, Buchs) und Phosphorpentoxid (Granulat, \geq 99 %, Carl Roth GmbH, Karlsruhe). Das P₂O₅ ist mit Bimsstein vermengt, um ein Zusammenkleben bei Feuchtigkeitseintritt und somit eine Verstopfung der Säule zu verhindern. Anschließend strömt das Argon über einen Titanschwamm (Reinheit: 99.5 %, Korngröße \leq 0.8 cm, Johnson Matthey GmbH, Karlsruhe), der in einem Röhrenofen auf etwa 800 °C erhitzt wird, wodurch Sauerstoff- und Stickstoffreste aus dem Gasstrom entfernt werden. Der Stickstoff wurde zur Eliminierung von Sauerstoffspuren über einen aktivierten BTS-Katalysator (Fluka Chemie AG, Buchs) geleitet. Schließlich passieren beide

Gase ein Quecksilberüberdruckventil, durch das ein eventueller Gasüberdruck über Ableitungsstücke entweichen kann.



Abbildung 1-4: Kombinierte Vollglasvakuum- / Schutzgasanlage; a Röhrenofen, b Titanschwamm, c Säule mit BTS-Katalysator, d Quecksilber-Überdruckventil, e Säule mit Phosphorpentoxid / Bimsstein, f Säule mit Molekularsieb (Porenweite 4 Å), g Säule mit KOH-Plätzchen, h Säule mit Kieselgel, i Drucksensor, j Belüftungshahn, k Vakuumstrang, I Zuleitung für N₂, m Zuleitung für Ar, n Kühlfalle, o Druckanzeige, p Blasenzähler mit Paraffin, q Abgriffe, r Gasverteilerstrang, s zur Abluft, t Drehschieberpumpe, u Verzweigung zur Hochfrequenzanlage, v Metallbalgenschlauch.^[18]

2 Analytische Untersuchungsmethoden

2.1 Röntgenbeugung

2.1.1 Röntgenbeugung und Kristallstrukturanalyse

Da die Einkristallstrukturanalyse die wichtigste Strukturuntersuchungsmethode in dieser Arbeit ist, soll kurz auf deren Grundlagen eingegangen werden. ^[23, 24]

Um Röntgenstrahlung zu beugen, benötigt man ein Gitter mit Dimensionen, die in der Größenordnung der Wellenlänge liegen. In der Röntgendiffraktometrie werden vorzugsweise Kupfer- und Molybdänstrahlung mit Wellenlängen der K α_1 -Linien von 154.18



Abbildung 2-1: Beugungssituation zur Veranschaulichung der Bragg'schen Gleichung.

bzw. 71.07 pm verwendet. In diesem Bereich befinden sich auch die Gitterebenenabstände von organischen und anorganischen Kristallen. Die periodisch angeordneten Atome und Ionen innerhalb eines Kristalls dienen somit als dreidimensionales Beugungsgitter für die Lichtwellen. Um konstruktive Interferenz, d.h. ein Schwingen in gleicher Phase, zu erreichen, muss die Wegdifferenz zwischen zwei Wellen ein ganzzahliges Vielfaches der Wellenlänge sein. Hieraus ergibt sich die zentrale *Bragg'sche* Gleichung der Röntgenbeugung (Gl. 2-1), die durch Abbildung 2-1 nochmals verdeutlicht wird.

$$\lambda = 2d_{hkl} \sin \theta_{hkl} \qquad (Gl. 2-1)$$

Durch diese Gleichung wird der Netzebenenabstand d_{hkl} mit dem Beugungswinkel θ_{hkl} in Bezug gesetzt. Für die Gesamtintensität I_{hkl} aller in die Richtung eines *hkl*-Reflexes gebeugter Wellen gilt folgende Proportionalitätsbeziehung (Gl. 2-2):

$$I_{hkl} \propto L \cdot P \cdot |F_{hkl}|^2 \qquad (Gl. 2-2)$$

 $(L = \text{Lorentzfaktor}, P = \text{Polarisationsfaktor}, F_{hkl} = \text{Strukturfaktor})$

Der Strukturfaktor F_{hkl} hängt sowohl von der Position eines Atoms als auch von dessen Streufaktor f_i ab, wobei die Summe über alle j Atome in der Elementarzelle gebildet wird:

$$F_{hkl} = \sum_{j} f_{j} e^{2\pi i (hx_{j} + ky_{j} + lz_{j})}$$
(Gl. 2-3)

 $(x_j, y_j, z_j = \text{Atomkoordinaten})$

Aus Gleichung 2-2 folgt, dass der Strukturfaktor F_{hkl} proportional zur Reflexintensität I_{hkl} ist. Bei Kenntnis von F_{hkl} kann dann durch eine Fourier-Synthese wieder die Elektronendichtefunktion ρ_{xyz} , also die Elektronendichteverteilung in der asymmetrischen Einheit und somit letztlich die Kristallstruktur, zurückberechnet werden: ^[24]

$$\rho_{xyz} = \frac{1}{V} \sum_{hkl} F_{hkl} \cdot e^{-2\pi i (hx + ky + lz)} \quad (Gl. 2-4)$$

Aus den gemessenen Intensitäten lässt sich jedoch nur der Betrag der Strukturfaktoren berechnen, die Phase ist verloren gegangen. Dieses Phasenproblem kann meist mit so genannten *Direkten Methoden* oder der *Patterson-Methode* gelöst werden. ^[25, 26]

Die Verfeinerung des Atommodells erfolgt über die Methode der kleinsten Fehlerquadrate. Weitere Atome werden mit Hilfe von Differenz-Fourier-Synthesen den Restelektronendichtemaxima zugeordnet und ebenfalls verfeinert.

Prinzipiell lässt sich solch eine Kristallstrukturaufklärung nicht nur mittels der Röntgendiffraktometrie, sondern z.B. auch mit Neutronen- oder in Ausnahmefällen mit Elektronenbeugung durchführen. Im Hinblick hierauf wird in Kapitel 2.7 und 10.1 auf die hochauflösende Transmissionselektronenmikroskopie (HRTEM) noch etwas näher eingegangen.

2.1.2 Röntgenbeugung an Pulvern

Pulverdiffraktometrische Messungen zur Identifizierung der synthetisierten Substanzen wurden mit Cu-K α_1 - oder Mo-K α_1 -Strahlung durchgeführt. Die Monochromatisierung erfolgte durch gebogene Ge(111)-Monochromatoren. Gemessen wurde in Debye-Scherrer-Geometrie auf STADI P Transmissionsdiffraktometern (Fa. STOE & Cie, Darmstadt) mit ortsempfindlichen Detektoren (PSD). Dazu wurden die in einem Achatmörser fein zerriebenen Pulverproben meist in eine Glaskapillare (Außendurchmesser max. 0.3 mm, Fa. Hilgenberg, Malsfeld) gefüllt. Seltener kamen auch Flächenpräparate zur Anwendung, bei denen die Substanz zwischen zwei Acetatfolien aufgetragen und dann in einen Flächenträger eingespannt wird.

2.1.3 Einkristalldiffraktometrie

Ausreichend große Einkristalle neuer Verbindungen wurden mittels Einkristalldiffraktometrie untersucht. Dafür sollten die Kristalle in etwa eine Größe von zehn bis 500 µm besitzen. Zunächst wurden unter dem Lichtmikroskop mit Hilfe eines Polarisationsfilters ausreichend große Kristalle ausgewählt und zur Überprüfung der Qualität auf einem Glasfaden mit Bienenwachs oder Zweikomponentenkleber fixiert, in einen Goniometerkopf eingespannt und dann auf eine Röntgenkamera (Buerger Precession / Rotation Goniometer 205 / 206, Huber Diffraktionstechnik GmbH, Rimsting) montiert. Dann bestrahlt man den Kristall mit "weißer" Molybdän-Röntgenstrahlung (Siemens Röntgengenerator Kristalloflex 760, Spannung 50 kV, Röhrenstrom 35 mA). Die gebeugten Strahlen erzeugen ein Interferenzmuster ("Laue-Kreise") auf einer Imaging Plate. einer mit einer photostimulierbaren Verbindung (z.B. BaFX: Eu^{2+} , X = Cl, Br, I) beschichteten Platte. Ausgelesen wird diese mittels eines Laserscanners (BAS-2500 Bio Imaging Analyser, Fuji Photo Film Corporation, Japan) und kann so nach dem Löschvorgang mittels Leuchtstoffröhren immer wieder verwendet werden.

Die Datensammlung der so ausgewählten Einkristalle erfolgte auf Einkristalldiffraktometern mit Flächendetektoren (STOE IPDS, Fa. STOE, Darmstadt bzw. Enraf-Nonius Kappa-CCD Diffraktometer mit Drehanode, Fa. Bruker Nonius, Karlsruhe). An beiden Diffraktometern wurde Mo-K α -Strahlung verwendet.

2.1.4 Verwendete Programme

Zur Auswertung der Imaging Plates wurde das Programm Tina (Version 2.10g, raytest Isotopenmessgeräte GmbH) verwendet. Die Pulverdiffraktogramme wurden mit dem Programmpaket STOE WinXPOW (Version 1.08, STOE & Cie GmbH) aufgenommen und bearbeitet. Dabei wurden die Rietveldverfeinerungen mit Hilfe des Programms GSAS (General Structure Analysis System, R. B. von Dreele, A. C. Larson, University of California, 2001) durchgeführt.^[27]

Die Datenreduktion und Absorptionskorrektur der Einkristalldaten erfolgte mit den Programmen X-RED (Version 1.09) und X-SHAPE (Version 1.05; beide STOE & Cie GmbH). Zur Strukturlösung und -verfeinerung stand das Programmpaket SHELXTL ^[28] zur Verfügung. Die Grafiken zur Veranschaulichung der Kristallstrukturen, die in dieser Arbeit vorgestellt werden, wurden mit dem Programm Diamond (Version 3.0c, Crystal Impact GbR, Bonn) angefertigt.

2.2 Rasterelektronenmikroskopie und EDX

Zur Untersuchung der Morphologie, also Kristallform, Tracht und Habitus wurden Einkristalle bzw. Pulverproben unter einem Rasterelektronenmikroskop (JSM-6500F mit Feldemissionsquelle, Fa. Jeol, USA; Auflösung max. 1.5 nm) untersucht.

Mittels der energiedispersiven Röntgenanalyse (EDX) konnten Röntgenspektren gemessen werden, um die Elementverteilung sowie die atomare Zusammensetzung der Verbindungen zu bestimmen. (EDX-Detektor: Modell 7418, Oxford Instruments). Die im Elektronenmikroskop mit einigen keV beschleunigten Primärelektronen schlagen hierbei Elektronen aus der K-, L- oder M-Schale eines Atoms der betrachteten Substanz heraus, wobei die Energie der Elektronen größer als die Ionisierungsenergie sein muss. Die entstandene Elektronenlücke wird sofort durch ein Elektron einer höheren Schale aufgefüllt. Dieses gibt dabei einen Röntgenquant mit für das betreffende Element charakteristischer Energie ab. Daneben werden durch elastische und inelastische Stöße sog. Rückstreu- und Sekundärelektronen detektiert, die für topologische und morphologische Untersuchungen herangezogen werden können. Um möglichst genaue Elementanalysen zu erhalten, ist es erforderlich, dass die bestrahlte Fläche senkrecht zum Elektronenstrahl liegt. Da dies bei nicht durch Schleifen und Einbetten präparierten Proben nur selten exakt zutrifft, können hier die Messungen nur als semiquantitativ betrachtet werden. Außerdem ist die Analyse tendenziell umso ungenauer, je leichter das zu bestimmende Element ist. Tabelle 2-1 zeigt die Fehlergrenzen in Abhängigkeit von der Konzentration c des untersuchten Elements bei konventionellen EDX-Analysen auf:

Konzentration <i>c</i> eines	Zu erwartender relativer	Maximaler absoluter Fehler in der
Elements in der Probe	Fehler	Mitte des Konzentrations-Bereichs
$50 \% \le c \le 100 \%$	1 – 5 %	71.25 % $\leq c \leq$ 78.75 %
$10 \% \le c \le 50 \%$	5 - 10 %	$27 \% \le c \le 33 \%$
$1 \% \le c \le 10 \%$	10 - 70 %	$1.5 \% \le c \le 8.5 \%$
$c \leq 1 \%$	> 70 %	beliebig

Tabelle 2-1: Fehlergrenzen bei EDX-Analysen nach Lit. ^[29] für Elemente schwerer als Natrium

Zur Probenvorbereitung für die EDX-Analyse wurde die zu untersuchende Substanz unter dem Lichtmikroskop mit Hilfe eines Heißklebers (Pattex, Fa. Henkel, Düsseldorf) oder Kohlenstoffplättchen (Fa. Plano, Wetzlar) auf einem Probenträger aus Messing aufgeklebt. Anschließend wurde sie mit einer dünnen Schicht (ca. 0.5-1.5 nm) Kohlenstoff bedampft, um die Leitfähigkeit der Probe zu gewährleisten und somit Aufladungseffekte bei der Elektronenbestrahlung, die die Messergebnisse verfälschen könnten, zu vermeiden (Sputter-Gerät BAL-TEC MED 020, Fa. BAL-TEC AG, Balzers, Niederlande). Die Datensammlung und -auswertung erfolgte mit dem Programmpaket INCA (Version 4.02, Oxford Instruments Analytical Limited, 1998-2002).

2.3 Elementaranalyse

Die hergestellten Verbindungen wurden nicht nur mit Hilfe von EDX-Analysen, sondern z.T. auch mittels quantitativer Elementaranalyse charakterisiert. Nach dem Aufschluss der Feststoffe konnte die Analyse mittels ICP-OES (optische Emissions-spektroskopie mit Anregung durch ein induktiv gekoppeltes Plasma) durchgeführt werden (VARIAN-VISTA Simultan-Spektrometer, Fa. Varian, Inc., USA). Dabei bildet die Lösung der zu bestimmenden Substanz in einem Zerstäuber mit Argon ein leicht ionisierbares Aerosol, das mit einem Plasmabrenner erhitzt wird. Mittels einer Induktionsspule wird ein hochfrequentes Feld erzeugt, durch das die einzelnen Elemente angeregt werden und Licht charakteristischer Wellenlängen aussenden. Durch Messung der Intensität dieser Strahlung kann der Gehalt des Elements bestimmt werden.

Zur Bestimmung der chemischen Zusammensetzung, besonders in Bezug auf das O/N-Verhältnis in Oxonitridosilicaten, wurden ausgewählte Proben zusätzlich beim Mikroanalytischen Labor Pascher (Remagen) untersucht. Stickstoff wird dabei nach *Dumas* bestimmt: Die bei der Verbrennung der Probe im Sauerstoffstrom entstehenden Reaktionsgase werden über Kupferoxid und anschließend unter Verwendung von CO₂ als Trägergas über metallisches Kupfer geleitet. Dabei werden die Stickoxide zu N₂ reduziert und der Sauerstoff gebunden. Entstandene saure Gase sowie das CO₂ werden mit Kalilauge entfernt und der Stickstoff in einem Azotometer volumetrisch bestimmt. Die Messung des Sauerstoffgehalts beruht auf dem Schmelzen der in einer Graphitkapsel befindlichen Probe im Vakuum und anschließender Bestimmung der IR-Absorption des entstandenen Kohlenmonoxids.

2.4 Festkörper-NMR-Spektroskopie

Ein wichtiges Werkzeug für die Strukturanalyse von Festkörpern ist neben der Röntgenstrukturanalyse (vgl. Kap. 2.1) die Kernresonanz-Spektroskopie von Festkörpern, vor allem bei der Untersuchung der Nahordnung und Anordnung der Atome in amorphen Festkörpern und Gläsern. ^[30, 31] Dabei ermöglichen moderne Festkörper-NMR-Techniken mittlerweile die Aufnahme von Spektren mit Auflösungen, die an die hochauflösenden Flüssig-NMR-Aufnahmen heranreichen. ^[32] In diesem Bezug ist die Methode des *Magic Angle Spinning* (MAS) zu nennen. Hierbei rotiert eine polykristalline Pulverprobe im sog. magischen Winkel von 54.74° relativ zum statischen Magnetfeld. Dadurch geht die dipolare Kopplung (Wechselwirkung zwischen Magnetfeldern, die von benachbarten Kernspins erzeugt werden) gegen null und die Anisotropie der chemischen Verschiebung verschwindet oft vollständig. So sind gut aufgelöste Signale im Spektrum zu erreichen.

Mit der Festkörper-NMR-Spektroskopie lassen sich durch unterschiedlichste Messmethoden und Pulsfolgen z.B. Kernabstände, anisotrope Wechselwirkungen, Torsionswinkel oder moleküldynamische Prozesse messen. In dieser Arbeit wurde das Augenmerk ausschließlich auf den ²⁹Si-Kern (Kernspin $I = \frac{1}{2}$) gerichtet. Hier besteht allerdings das Problem, dass die relative Häufigkeit dieses NMR-aktiven Isotops nur bei etwa 4.7 % liegt. ^[33] Die im Vergleich zu ¹H geringe Empfindlichkeit ist auch auf das kleinere gyromagnetische Verhältnis von $\gamma = -5.3188 \cdot 10^7$ radT⁻¹s⁻¹ zurückzuführen (magnetisches Moment $\mu/\mu_n =$ -0.96174, NMR-Frequenz $\Xi = 19.867184$ MHz). Ein weiteres Problem bei der Messung von ²⁹Si-Kernen im Festkörper ist die meist relativ lange Relaxationszeit, also die Abklingzeit der Magnetisierung, die bei Verbindungen in dieser Arbeit z.T. über 128000 Sekunden betrug und somit entsprechend lange Messzeiten verursachte. Die Relaxationszeit kann allerdings verkürzt werden, indem man die Verbindung mit 1 - 2 % eines paramagnetischen Seltenerdmetalls dotiert. Die ungepaarten Elektronen z.B. der Eu²⁺-Ionen können dann mit den Kernspins der angeregten Si-Kerne koppeln und bewirken somit einen zusätzlichen Relaxationsmechanismus (\rightarrow "paramagnetische Relaxationsbeschleuniger"). Das Phänomen wurde u. a. am System Y₂O₂S:Eu untersucht. ^[34, 35] Hier wurden die ⁸⁹Y-Resonanzen bestimmten kristallographischen Lagen aufgrund der verschiedenen Relaxationszeiten resultierend aus unterschiedlichen Y-Eu-Abständen innerhalb der Kristallstruktur zugeordnet.

Die ²⁹Si-Festkörper-MAS-NMR-spektroskopischen Untersuchungen wurden mit Hilfe eines konventionellen Impuls-Spektrometers (Bruker DSX Avance 500 FT) mit einem supraleitenden Kryomagneten (äußeres magnetisches Feld: 11.4 T) durchgeführt. Die Aufnahme der MAS-Spektren erfolgte mit einem kommerziellen Doppelresonanz-Probenkopf (Bruker), der mit ZrO₂-Rotoren (\emptyset 4 mm, Länge 18 mm) betrieben wurde. In diese Rotoren wurde die fein gemörserte Pulverprobe (etwa zwischen 100 und 200 mg) eingefüllt. Als Referenz für ²⁹Si-Messungen diente Tetramethylsilan (TMS).

Zur Anpassung und Integration der Resonanz-Signale wurde das Programm Origin (Version 6.1, OriginLab Corporation Northampton, 1991-2000) verwendet.

2.5 Schwingungsspektroskopie

Die Infrarotspektroskopie eignet sich gut zur Charakterisierung von Molekülverbindungen, da hier etwa typische Streck- oder Deformationsschwingungen durch Vergleich mit Datenbanken meist recht zuverlässig zugeordnet werden können. Bei Festkörperstrukturen, die z.B. aus hoch vernetzten kovalenten Gerüsten aufgebaut sind, ist die Zuordnung einer Absorptionsbande zu einer bestimmten Schwingung oft sehr schwierig. Trotzdem gibt es in der Literatur Beispiele, in etwa die Gitterdynamik der Oxonitridosilicate durch eine Gegenüberstellung von gemessenen und berechneten Spektren zu untersuchen. ^[36] Auch lässt sich die Bindungsstärke und Koordinationssphäre von Stickstoff bzw. Sauerstoff und Silicium in Sionen z.T. mit bestimmten Absorptionsbanden in Verbindung bringen. ^[37]

Die zu untersuchenden Proben wurden in einer transparenten KBr-Matrix gegen eine entsprechende Referenz in Transmissionsgeometrie vermessen. Die Absorptionslücke von Kaliumbromid erlaubte hier einen Messbereich von etwa 400 - 4000 cm⁻¹. Etwa 0.5 mg der

festen Substanz wurden mit 300 mg getrocknetem Kaliumbromid in einer Glove-Box unter Argonatmosphäre mit Hilfe eines Achatmörsers fein zerrieben. Danach wurde das Pulvergemenge bei einer Presslast von 10 t zu Pellets (\emptyset ca. 1 cm) gepresst. Zur Aufnahme der Spektren wurde ein evakuierbares IR-Spektrometer (IFS 66v/S mit Raman-Modul FRA 106/S, Fa. Bruker Optik GmbH, Ettlingen) verwendet und die Daten mit dem Programm OPUS (Version 3.10, Bruker Optik GmbH, 1997-2000) ausgewertet.

2.6 Lumineszenzuntersuchungen

Alle Messungen bezüglich der Lumineszenz von seltenerddotierten Silicaten wurden in den Philips Forschungslaboratorien, Aachen durchgeführt. Folgende Geräte standen zur Verfügung:

Für die Messung der Quantenausbeuten sowie der Anregungs- und Emissionsspektren wurde ein Spektrometersystem mit 150 W Xenonlampe, zwei 500 mm Czerny-Turner Monochromatoren, 1800 l/mm Gittern, und 250/500 nm Leuchten mit einem spektralen Messbereich von 230 bis 820 nm verwendet. Reflektionsmessungen wurden mit einem modifizierten Edinburgh Inst. FS920 System durchgeführt. Die weiteren UV-Spektren wurden mit einem abgewandelten Edinburgh Inst. FS900 System mit 150 W Xe-Lampe (Standard-Anregung), 100 W D₂-Lampe (VUV-Anregung) und high-power-LED-Proben-kammer aufgenommen. Insgesamt konnte hiermit ein spektraler Messereich von 210 bis 1700 nm abgedeckt werden. Mit speziellen Zusätzen (z.B. 230 - 250 nm Blitzlichtlampen, Heizaufsätzen, usw.) konnten hiermit zusätzlich Abklingzeiten und das *"Thermal-Quenching"*-Verhalten der Phosphore (vgl. Kapitel 3.2) bestimmt werden.

2.7 Transmissionselektronenmikroskopie

Zur Untersuchung der Realstruktur des Oxonitridosilicats EuSi₂O₂N₂ (siehe Kapitel 10.2) wurden ausgedehnte Messungen am Max-Planck-Institut für Festkörperforschung, Stuttgart, durchgeführt. Für die Elektronenbeugungsaufnahmen (SAD, *selected area diffraction*) und Hochauflösungsabbildungen stand hier ein Transmissionselektronenmikroskop der Firma Philips (Modell CM30/ST) mit LaB₆-Kathode (Beschleunigungsspannung

300 keV) zur Verfügung, dessen Punktauflösungsvermögen bei 1.9 Å lag. Über eine Fernsehkamera konnten die Hochauflösungsbilder (standardmäßig etwa 550000fache Vergrößerung) auf einem Monitor betrachtet oder auch mittels einer CCD-Kamera (Fa. Gatan) aufgenommen werden. Die sphärische Abberationskonstante C_s des Geräts betrug 1.15 mm, die Defokusunschärfe Δ war 7 nm und die Strahlkonvergenz $\alpha = 1.2$ mrad.

Die fein gemörserte Pulverprobe wurde auf ein engmaschiges Kupfernetz, das mit einer netzartigen amorphen Kohlenstoffschicht belegt ist (Fa. Plano), aufgebracht, sodass die mikroskopisch kleinen Kristallite in unterschiedlichsten Orientierungen untersucht werden konnten. Dabei wurden ausschließlich die dünnen Randbereiche der Kristalle durchstrahlt, um dynamische Streueffekte möglichst gering zu halten. Die Analyse und Interpretation der Beugungsbilder sowie die Berechnung der Simulationen wurde mit dem EMS Programmpaket durchgeführt. ^[38] Zur Auswertung der Bilddaten inklusive der Berechnung der Fourier-Transformierten der Abbildungen fand das Programm Digital Micrograph (Version 2.5.4, Fa. Gatan, 1991) Anwendung. Weitere Einzelheiten zum Ablauf der Messungen, deren Auswertung und zur Erstellung der nötigen Simulationen sind in Kapitel 10.1 dargestellt.

2.8 Gitterenergie-Berechnungen^[39, 40]

Um den Madelung-Anteil der Gitterenergie, also die elektrostatischen Wechselwirkungen der Ionen im Kristallgitter, zu berechnen, wurde das Programm MAPLE verwendet.^[41] Bei dieser Betrachtung einer Kristallstruktur spielen hauptsächlich Ladung und Abstand der Ionen voneinander in Zusammenhang mit den Koordinationszahlen eine Rolle. Aus den Strukturdaten erhält man die partiellen MAPLE-Werte für jede kristallographische Lage sowie einen Gesamt-MAPLE-Wert für die Verbindung. MAPLE-Werte sind mit recht hoher Genauigkeit additiv, d.h. die Summe der Gesamt-MAPLE-Werte der formalen Edukte kann mit dem Gesamt-MAPLE-Wert des Produkts verglichen werden.

3 Leuchtdioden – die Lichtquelle der Zukunft

3.1 Erzeugung von weißem Licht mit Hilfe von LEDs



Abbildung 3-1: Schematischer Aufbau einer 5mm-Standard-LED.^[42]

Leuchtdioden (*light emitting diodes*, LEDs) finden heutzutage in vielen Bereichen des täglichen Lebens Verwendung, angefangen bei den 5mm-Standard-LEDs für Signalzwecke (vgl. Abbildung 3-1) über LCD-Beleuchtungen, Ampelanlagen und Kamera-Blitzlichtern bis hin zu LED-Scheinwerfern in aktuellen Audi- und VW-Modellstudien. Die Leuchtstärke von LEDs konnte innerhalb der letzten Jahrzehnte seit Entwicklung der ersten roten GaAsP-LED von *Holonyak Jr.* im Jahr 1962 immer weiter gesteigert werden, sodass sie bezüglich ihrer Effizienz heute schon

mit Halogen- und Kompaktfluoreszenzlampen konkurrieren können. Eine Übersicht über die stetige Weiterentwicklung der Leuchtdioden ist in Abbildung 3-2 gegeben.



Abbildung 3-2: Chronologische Entwicklung der Leuchteffizienz von LEDs. in Anlehnung an [42]

Die LED-Technik wurde nicht zuletzt deshalb immer weiter verbessert, weil LEDs gewichtige Vorteile gegenüber Glüh-, Gasentladungs- oder Fluoreszenzlampen haben. Zum

einen sind LEDs unempfindlich gegenüber Vibrationen und Stößen, zum anderen haben sie extrem lange Lebensdauern. So besitzen Standard-LEDs, die mit geringer Stromdichte betrieben werden, Lebensdauern von mindestens 100.000 Stunden, was ca. 11 ½ Jahren ununterbrochener Leuchtdauer entspricht. Damit werden Wartungskosten durch Austausch oder Reparatur minimiert. Weitere Vorteile sind ein sehr geringer Energieverbrauch, geringe Wärmeentwicklung im Vergleich zu Glühlampen und eine effiziente Lichtausbeute. Demgegenüber stehen als Nachteile (noch) hohe Stückkosten und die Abhängigkeit der Effizienz und Lichtfarbe von der Temperatur.

Ein wesentliches Einsatzgebiet für LEDs in der Zukunft stellt die Allgemeinbeleuchtung mit weißem Licht mit natürlicher Farbwiedergabe dar. Will man weißes Licht mit nur einer LED-Pumplichtquelle erzeugen, so kommen folgende drei grundlegenden Prinzipien in Frage (vgl. Abbildung 3-3 und 3-4):



Abbildung 3-3: Schematische Darstellung der Erzeugung von weißem Licht. Nicht umgewandeltes, durchstrahlendes Primärlicht ist mit "t" gekennzeichnet. ^{in Anlehnung an [17]}



Abbildung 3-4: Anordnung eines lichtkonvertierenden Phosphors auf einem LED-Chip. ^{in Anlehnung an [42]}

Zum einen kann man auf einen blau emittierenden Halbleiter-LED-Chip einen Phosphor bringen, der einen Teil des blauen Primärlichts in gelbes Licht umwandelt (Abb. 3-3 a). Diese *1-pc*-LEDs (LED-Chip mit *einem* lichtumwandelnden Phosphor; pc = *phosphor converted*) werden z.B. in der Kombination (In,Ga)N-Chip und YAG:Ce³⁺-Phosphor (Yttriumaluminiumgranat, Y₃Al₅O₁₂) kommerziell angeboten. Das resultierende weiße Licht wirkt jedoch auf den Betrachter "kalt". Dieser Eindruck kommt im Wesentlichen von der hohen Farbtemperatur der YAG:Ce-pc-LEDs (5000 – 7000 K, vgl. auch die gestrichelte Linie im Farbdiagramm in Abbildung 3-5).

Die Farbkoordinaten von Leuchtstoffen werden in diesem sog. CIE-Farbdiagramm (CIE = *Commission Internationale d'Eclairage*) dargestellt. Hier werden alle durch additive Mischung von Spektralfarben erzeugbaren Farbtöne in einer Ebene angeordnet. Für die Farbkoordinaten *x*, *y*, *z* (für Rot, Grün und Blau) gilt x + y + z = 1, weshalb nur zwei Anteile in einer Ebene aufgetragen werden müssen. ^[43] In Abbildung 3-5 ist neben dem Farbpunkt für die Basis-Leuchtdiode auch das gelbe YAG:Ce sowie ein weiterer, fiktiver orange-roter Farbstoff eingezeichnet. Durch Kombination der drei Phosphore kann theoretisch jede Farbe innerhalb des durch deren Koordinaten aufgespannten Dreiecks erzeugt werden.



Abbildung 3-5: CIE-Diagramm zur Einordnung von Farbkoordinaten. Die Basis-LED sowie YAG:Ce und ein weiterer orange-roter Leuchtstoff sind eingezeichnet.

Niedrigere Farbtemperaturen (also wärmeres Licht) mit einem Farbpunkt auf der Schwarzkörperlinie können mit YAG:Ce nicht mehr erreicht werden. Dazu braucht es entweder einen anderen, längerwelliger emittierenden Phosphor oder einen zusätzlichen roten Leuchtstoff. Die Rotkomponente führt außerdem zu einer besseren Farbwiedergabe im roten Spektralbereich, was sehr wichtig für Beleuchtungsanwendungen ist.

Ein analoges zweiphasiges Phosphorgemenge ist in Abbildung 3-3 b gezeigt. Hier wird das blaue Primärlicht z.T. in rotes bzw. grünes Licht umwandelt (\rightarrow 2-pc-LED). Ein dritter Weg für die Erzeugung von weißem Licht ist die Verwendung eines UV-emittierenden LED-Chips, der mit drei Phosphoren belegt ist. Die Leuchtstoffe wandeln das für das menschliche Auge nicht sichtbare UV-Licht in rotes, grünes und blaues Licht um (3-pc-LED, Abb. 3-3 c).

In dieser Arbeit wurden hauptsächlich Verbindungen untersucht, die für die Anwendung in 2-pc-LEDs in Frage kommen. Da die Erforschung neuer Wirtsgitter bzw. die Optimierung bereits bekannter Leuchtstoffe in etwa durch Abwandlung der Zusammensetzung oder Verbesserung der Synthese einen wesentlichen Teil dieser Arbeit darstellte, werden nachfolgend einige Kenngrößen und optische Eigenschaften, die bei der Entwicklung von Phosphoren von Bedeutung sind, etwas näher erörtert.

3.2 Kenngrößen und Kriterien für Phosphore und Leuchtdioden

Die Leuchtstoffe an sich und ganze LED-Bauteile müssen unterschiedlichsten Anforderungen genügen, bevor sie kommerziell genutzt werden können. Hierzu wurden verschiedene Kriterien eingeführt, nach denen die Komponenten bewertet werden. Im Folgenden sollen die wichtigsten aufgelistet und kurz erläutert werden.

Der *Dotierungsgrad* ist festgelegt durch den molaren Anteil von aktivierendem Metall (z.B. Europium) am Gesamtmetallgehalt in der Verbindung. Beispielsweise besitzt das dotierte Nitridosilicat Ba₂Si₅N₈:Eu (2 %) also die Zusammensetzung Ba_{1.96}Eu_{0.04}Si₅N₈.

Die *Quantenausbeute (QE)* ist nach Gleichung 3-1 definiert als der Anteil an konvertierten Photonen, die nach der Absorption wieder reemittiert werden:

$$QE = \frac{n(\text{emittiertePhotonen})}{n(\text{absorbiertePhotonen})} \cdot 100$$
(Gl. 3-1)

Das sog. Thermal Quenching (TQ) eines Leuchtstoffes bezeichnet den Verlust an Leuchtintensität bei erhöhten Temperaturen. Abbildung 3-6 veranschaulicht den Vorgang, der zu einer erniedrigten Fluoreszenzquantenausbeute führt. Die Parabeln stellen den elektronischen Grundzustand (g) bzw. den durch Lichtabsorption erreichbaren angeregten Zustand (e) dar. Da in beiden Energiezuständen die Atome lokal unterschiedlich angeordnet sind, sind die Parabeln um ΔR gegeneinander versetzt und schneiden sich. Prinzipiell sind hier Absorptions- (*ABS*) und Emissionsübergänge (*EM*) möglich. Ist die Temperatur hoch genug, kann der relaxierte angeregte Zustand über den Schnittpunkt (Pfeil x) strahlungslos in den Grundzustand übergehen. Die Anregungsenergie wird dadurch ganz oder teilweise als Wärme auf das Kristallgitter übertragen.



Abbildung 3-6: Diagramm zur Veranschaulichung des *Thermal Quenching*. ^[44]
Concentration Quenching der Lumineszenz tritt auf, wenn die Aktivatorkonzentration einen gewissen Dotierungsgrad übersteigt. Dadurch wird ein nichtstrahlender Energietransfer durch Energiemigration über die Aktivatorzentren ermöglicht. Die Wahrscheinlichkeit, dass sog. Killerzentren erreicht werden, die die Energie strahlungslos in Wärme umwandeln, nimmt dadurch stark zu, was zu einer verringerten Quantenausbeute führt.

Eine Weißlichtquelle, z.B. eine pc-LED, sollte so aufgebaut sein, dass das emittierte Spektrum ein möglichst hohes *Lumenäquivalent* (LE) besitzt. Das setzt eine möglichst geringe Emission in Bereichen niedriger Augenempfindlichkeit (Tiefrot ($\lambda > 670$ nm) und kurzwelliges Blau ($\lambda < 430$ nm); vgl. Abbildung 3-7) voraus. Das Lumenäquivalent wird durch Multiplikation der normierten spektralen Energieverteilung P(λ) des emittierten Lichts mit der spektralen Empfindlichkeit für das menschliche Auge V(λ) berechnet (Gleichung 3-2). ^[45] Ein einzelner farbiger Phosphor hingegen erreicht ein hohes LE durch eine schmale Emissionsbande.



Abbildung 3-7: Normierte Empfindlichkeit des menschlichen Auges V(λ)/V(λ)_{max} als Funktion der Wellenlänge. ^[45]

Für Beleuchtungszwecke ist die Farbwiedergabe von Objekten unter der betreffenden Lichtquelle eine Schlüsseleigenschaft, was hier vor allem bei der Entwicklung weißer Leuchtdioden von großer Bedeutung war. Gemäß der CIE Standardprozedur 13.3 ^[46] werden 14 spezielle Indizes (color rendering indices, *CRI*) bestimmt, von denen die ersten acht zum *General Color Rendering Index (Ra)* gemittelt werden. Die *CRI*-Werte können jeweils maximal einen Betrag von 100 annehmen, wenn die Farbwiedergabe so gut ist wie bei Tageslicht (Schwarzer Strahler). Ein zweiter Gütefaktor ist die sog. *Correlated Color Temperature (CCT)*, die die von der LED emittierte Strahlung mit der Planckschen Schwarzkörperstrahlung entsprechender Temperatur vergleicht.

Degradation, also die Verringerung der Lichtintensität einer LED, kann mehrere Gründe haben. Entweder der Basis-LED-Chip an sich degradiert durch Defektbildung im Halbleiter oder es kommt zu einer Veränderung der Übergangswiderstände an elektronischen Kontakten. Außerdem kann der Phosphor in pc-LEDs degradieren, wenn beispielsweise die Temperaturbelastung (bis zu 150 °C und mehr) zu Oxidationsprozessen des Aktivators führt (z.B. $Eu^{2+} \rightarrow Eu^{3+}$). Auch kann der Phosphor chemisch, beispielsweise durch Hydrolyse, angegriffen werden. Des Weiteren wird auch die Plastikverkapselung, die zumeist aus einem Epoxidharz oder Siliconen besteht, bei zu hoher thermischer oder Strahlenbelastung in Mitleidenschaft gezogen, womit ihre Transmission im Laufe der Zeit nachlässt.

3.3 Lumineszenzeigenschaften von Eu²⁺ / Eu³⁺ und Ce³⁺

3.3.1 Anwendungsgebiete seltenerddotierter Phosphore

Als Aktivator, mit dem die silicatischen Wirtsmaterialien dotiert wurden, wurde in dieser Arbeit hauptsächlich Europium eingesetzt, das in fast allen Nitridosilicaten im zweiwertigen Oxidationszustand auftritt. Eine Ausnahme bildet die Verbindung $(Ba,Ca)_4Si_6N_{10}O$:Eu, die in Kapitel 7.8 noch eingehend vorgestellt wird und neben Eu²⁺ auch Eu³⁺ enthalten kann. Neben Europium wurde in einigen Fällen zur Dotierung auch Cer (als Ce³⁺) verwendet.

Beide Seltenerdmetalle finden aufgrund ihrer Lumineszenzeigenschaften seit langem in zahlreichen Gebieten Anwendung, beispielsweise in Röntgendetektormaterialien wie Imaging Plates, siehe Kapitel 2.1.3. Auch im Bereich der weißen Fluoreszenzlampen sind Eu^{2+} , Eu^{3+} - und Ce^{3+} -Leuchtstoffe im Einsatz. Dabei wurde das bereits vor 70 Jahren als Phosphor eingesetzte Halogenophosphat $Ca_5(PO_4)_3(F,Cl):Sb^{3+},Mn^{2+}$ (CHP) verdrängt. ^[47] Die bei der Quecksilberentladung entstehende UV-Strahlung wurde in CHP durch Sb³⁺ absorbiert und die Energie teilweise auf das Mangan übertragen. Die blaue Sb³⁺-Emission in Verbindung mit der gelben Mn²⁺-Emission resultierte in weißem Gesamt-Licht, was man sich im CIE-Diagramm verdeutlichen kann. Heutzutage wird eine Kombination aus BaMgAl₁₀O₁₇:Eu²⁺ (BAM; blauer Übergang in Eu(II)), LaPO₄:Ce³⁺,Tb³⁺ (LAP; Absorption durch Ce(III), Sensibilisierung von Tb(III); 4f-Emission im grünen Spektralbereich) und Y₂O₃:Eu³⁺ (*charge-transfer*-Übergang von O²⁻ auf Eu³⁺ und anschließendem rotem Übergang innerhalb der 4f-Niveaus in Eu(III))

verwendet. Mit dem Einsatz dieser neuen Phosphore stieg die Effizienz der weißen Lampen in etwa von 75 auf 100 lm/W, der gemittelte *CRI*-Wert ließ sich so von 50-60 auf über 80 steigern. ^[48, 49]

Ein weiteres modernes Anwendungsgebiet für lanthanoiddotierte Materialien sind Plasma Display Panels (PDPs). Diese Bildschirme sind aktiv, d.h. sie emittieren Licht, im Gegensatz zu LCDs (Liquid Crystal Displays), bei denen es sich um passive (nicht-emissive) Displays handelt, deren Licht durch eine Hintergrundbeleuchtung erzeugt wird. Eine sehr hohe Schirmeffizienz bei PDPs erhält man, indem man eine Kombination von BaMgAl₁₀O₁₇:Eu²⁺ (blau), Zn₂SiO₄:Mn²⁺ (grün) und (Y,Gd)BO₃:Eu³⁺ (rot) als Phosphore verwendet. ^[43]

$3.3.2 Eu^{2+}/Eu^{3+}$

Im elektronischen Grundzustand liegt das Eu²⁺-Ion in der Konfiguration [Xe]4f⁷ (⁸S) vor. Durch Absorption von Licht bestimmter Wellenlänge wird ein Elektron aus der f- in die d-Schale "angehoben", was in Abbildung 3-8 durch ΔE_{frei} angedeutet wird. Das Ion liegt dann im angeregten Zustand [Xe]4f⁶5d¹ vor. Je nachdem, welche Atome sich in der Koordinationssphäre des Eu²⁺-Ions befinden, ist die energetische Lage der 4f⁶5d¹-Zustände aufgrund unterschiedlicher Kovalenz der Eu-X-Wechselwirkung (X = O, N) und somit auch unterschiedlicher Ausdehnung der 5d-Orbitale im Festkörper auf variierendem Niveau (nephelauxetische Effekt). Das heißt, ΔE_{SP} ist geringer, je kleiner dieser Effekt ist. Da der nephelauxetische Effekt von N-Liganden größer als von Sauerstoff ist, sinkt die Energie des angeregten Zustandes bei N-Koordination stärker ab, d.h. es kommt tendenziell zu Lumineszenz geringerer Energie bzw. größerer Wellenlänge.



Abbildung 3-8: Schema zur Darstellung der energetischen Zustände im Eu²⁺-Ion.

Die koordinierenden Anionen bewirken außerdem eine zusätzliche Aufspaltung der fünf 5d-Orbitale (Kristallfeldaufspaltung ΔE_{KF}). Unter Aussendung der je nach Energiedifferenz zum Grundzustand unterschiedlich energiereicher Fluoreszenzstrahlung "fällt" das angeregte Elektron schließlich wieder auf das [Xe]4f⁷-Niveau zurück ($\Delta E_{Emission}$). Der Vorgang ist paritätserlaubt, weshalb der optische Übergang sehr schnell (wenige µs und darunter) und intensiv ist. Die Eu²⁺-Emission besteht aus breiten Banden, da die beteiligten d-Orbitale an chemischen Bindungen partizipieren.

Die Lumineszenz von Eu^{3+} (elektronischer Grundzustand: [Xe]4f⁶) ist auf einen spinverbotenen f-f-Übergang zurückzuführen. Deshalb ist die Eu^{3+} -Emission weniger intensiv und langsamer als die in Eu^{2+} . Die langsamen Abklingzeiten von Phosphoren mit Eu^{3+} -Aktivator sind der Grund, warum diese z.B. nicht für den Einsatz in Hochleistungs-LEDs in Frage kommen. Die hohen Anregungsdichten führen zu einer Populationsumkehr (mehr angeregte als im Grundzustand befindliche Zentren), wodurch weniger Licht vom Leuchtstoff absorbiert werden kann und sich der Farbpunkt verschiebt (\rightarrow Sättigung).

Die Eu³⁺-Emission beruht auf dem Übergang vom angeregten ⁵D₀- in die ⁷F_J-Niveaus (J = 0, 1, 2, 3, 4, 5, 6). Eu³⁺ zeigt in der Regel schmale Linienemissionen, da die beteiligten f-Orbitale im Gegensatz zu den d-Orbitalen weiter innen liegen und dadurch besser von Ligandeneinflüssen abgeschirmt sind.

3.3.3 Ce^{3+}

 Ce^{3+} zeigt ebenfalls eine d-f-Bandemission wie Eu^{2+} . Insofern sind die elektronischen Verhältnisse vergleichbar. Ce^{3+} liegt im Grundzustand in der Konfiguration [Xe]4f¹ vor. Im angeregten Zustand [Xe]4f⁰5d¹ geht das einzige f-Elektron ebenfalls in ein unbesetztes 5d-Orbital über. Abbildung 3-9 zeigt eine vereinfachte Darstellung des Energieniveauschemas des Ce^{3+} -Ions. Hier erkennt man, dass das 4f-Niveau durch Spin-Bahn-(*J*)-Kopplung zweifach in die Terme ${}^{2}F_{5/2}$ und ${}^{2}F_{7/2}$ aufgespaltet wird. Im Gegensatz dazu führt die *J*-Kopplung bei Eu^{2+} zu einer Aufspaltung in sieben Niveaus, die durch Tieftemperaturmessungen z.T. sogar aufgelöst werden können (vgl. Kapitel 12.2.2.2).



Abbildung 3-9: Vereinfachtes Energieniveauschema des Ce³⁺-Ions. Links sind die 4f-und 5d-Niveaus ohne weitere Wechselwirkungen dargestellt. Rechts wird das 4f-Niveau durch Spin-Bahn-Kopplung (SO) in zwei Komponenten (${}^{2}F_{5/2}$ und ${}^{2}F_{7/2}$), das 5d-Level durch das Kristallfeld (Δ) fünffach aufgespaltet. [^{50]}

SPEZIELLER TEIL

4 Verwendete Chemikalien

4.1 Kommerziell erhältliche Substanzen

Ein Großteil der in dieser Arbeit verwendeten Edukte wurde kommerziell bei unterschiedlichen Anbietern erworben. Tabelle 4-1 listet die verschiedenen Chemikalien auf.

Chemikalie	eingesetzte Form	Reinheit	Bezugsquelle
Al	Pulver	99 %	Aldrich Chemical Co., Milwaukee
AlN	Pulver	99 %	Nanoamor, Los Alamos
Ar	Gas	99.98 %	Messer-Griessheim GmbH, Krefeld
Ba	Dendriten	99.9 %	Strem Chemicals Inc., Newburyport
BaCl ₂	Pulver	99.5 %	Caesar & Lorentz GmbH, Hilden
BaCO ₃	Pulver	99.95 % ^{*2}	Alfa Aesar GmbH & Co KG,
			Karlsruhe
BaO	Pulver	≥95 %	Fluka Chemie AG, Buchs
"Ba ₃ N ₂ " *1	grobkristallin	99.7 %	Cerac, Inc., Milwaukee
C (Graphit)	Pulver	> 99.9 %	Chempur, Karlsruhe
Ca	Stücke	99.99 %	Strem Chemicals Inc., Newburyport
CaCO ₃	Pulver	99.999 % ^{*2}	Alfa Aesar GmbH & Co KG,
			Karlsruhe
CaO	Pulver	≥96 %	Fluka Chemie AG, Buchs
CeCl ₃	Kügelchen	99.9 % ^{*2}	Alfa Aesar GmbH & Co KG,
			Karlsruhe
CsCl	grobkristallin	≥99.0 %	Merck, Darmstadt
Eu	Dendriten	99.9 %	ABCR GmbH & Co. KG, Karlsruhe

Tabelle 4-1: Reinheit und Bezugsquelle kommerziell erhältlicher Chemikalien

 ^{*1} Gemenge, in dem neben einer unbekannten Ba-N-Phase auch Ba₂N und evtl. etwas BaN₂ enthalten ist. Die Verbindung Ba₃N₂ ist bislang unbekannt.
^{*2} Metals basis.

EuCl ₂	Pulver	99.9 % ^{*2}	Strem Chemicals Inc., Newburyport
EuF ₃	Pulver	99.99 % ^{*2}	Aldrich Chemical Co., Milwaukee
$Eu_2(CO_3)_3 \cdot n H_2O$	Pulver	99.99 % ^{*2}	Strem Chemicals Inc., Newburyport
Eu_2O_3	Pulver	99.99 % ^{*2}	Rhodia Electronics & Catalysis, La
			Rochelle
HgO (rot)	Pulver	≥99.0 %	Fluka Chemie AG, Buchs
KBr	grobkristallin	> 99.5 %	Merck, Darmstadt
LiCl	Kügelchen	\geq 99.9 % ^{*3}	Aldrich Chemical Co., Milwaukee
Mg	Späne	99.98 %	Alfa Aesar GmbH & Co KG,
			Karlsruhe
NaCl	grobkristallin	> 99.5 %	Fluka Chemie AG, Buchs
NH ₃	Gas	99.8 %	Messer-Griessheim GmbH, Krefeld
N_2	Gas	99.98 %	Messer-Griessheim GmbH, Krefeld
PbCl ₂	Pulver	≥98 %	Aldrich Chemical Co., Milwaukee
Si	Pulver	≥99.0 %	Merck, Darmstadt
	(< 150 µm)		
Si (²⁹ Si enriched)	Stücke	99.9 %	RRC Kurchatov Institut, Moskau
SiCl ₄	Flüssigkeit	> 98 %	Merck, Darmstadt
SiO ₂ (Aerosil [®]	Pulver (Partikel-	≥99.8 %	Degussa, Frankfurt/Main
A380)	größe 7 nm)		
α -Si ₃ N ₄	Pulver	≥99.9 %	Aldrich Chemical Co., Milwaukee
Si ₃ N ₄ (amorph;	Pulver	>95 %	UBE Industries Ltd., Tokio
SN-45)			
Si ₃ N ₄ (kristallin;	Pulver (Partikel-	99.99 %	UBE Industries Ltd., Tokio
SN-E10)	größe $\leq 0.5 \ \mu m$)		
Sr	Dendriten	99.95 %	ABCR GmbH & Co. KG, Karlsruhe
SrCO ₃	Pulver	99.999 % ^{*2}	Alfa Aesar GmbH & Co KG,
			Karlsruhe
1,1,2,2-Tetra-	Flüssigkeit	≥98 %	Fluka Chemie AG, Buchs
bromethan			

 ^{*2} Metals basis.
*3 Oxid- / hydroxidfrei laut Pulverdiffraktogramm.

4.2 Siliciumdiimid "Si(NH)₂"

Obwohl Siliciumdiimid schon seit langem bekannt ist, ^[51-53] konnte dessen genaue Struktur aufgrund des amorphen Charakters der Verbindung bislang nur ungenügend verifiziert werden. ^[54, 55] Bislang wird bei der Struktur von vornehmlich über NH-Brücken verbundenen Si-Atomen ausgegangen, wobei Silicium wahrscheinlich tetraedrisch koordiniert ist. Aufgrund der nicht eindeutigen Charakterisierung wird im Folgenden die Summenformel in Anführungszeichen gesetzt, da in der polymeren Verbindung wohl neben Imido- auch Amidogruppen vorhanden sind. ^{[56] *} Letzteres schließt auch aus, dass es sich bei "Si(NH)₂" nicht um eine amorphe Form des auch kristallin erhältlichen Siliciumnitridimids Si₂N₂NH handelt. ^[57] Darüber hinaus stimmen auch die zugehörigen IR-Spektren nicht überein. Siliciumdiimid diente bei den Hochtemperatursynthesen der Nitrido- und Oxonitridosilicate in dieser Arbeit neben dem amorphen und feinkristallinen Si₃N₄ der Firma UBE als Siliciumund Stickstoffquelle.

4.2.1 Darstellung

Siliciumdiimid kann in großer Menge nach einer etwas abgeänderten Vorschrift, die leicht abgewandelt von *Lange* et al. veröffentlicht wurde, ^[8] ausgehend von Silicium-tetrachlorid und Ammoniak nach Gleichung 4-1 dargestellt werden:

$$SiCl_4 + 6 NH_3 \xrightarrow{-70^{\circ}C} , Si(NH)_2 + 4 NH_4Cl$$
 (Gl. 4-1)

Dabei wird zuerst in einem ausgeheizten 500 ml Dreihalskolben, der mit einer Ethanol-Trockeneis-Mischung auf etwa -70 °C gekühlt wird, mit KOH-Plätzchen vorgetrocknetes Ammoniakgas unter Argonatmosphäre einkondensiert. Nachdem sich etwa 200 ml (7.00 mol) flüssiges Ammoniak gesammelt haben, werden mit einer Spritze unter Rühren über ein Septum sehr vorsichtig 25 ml (0.22 mol) SiCl₄ hinzugegeben, wobei weiße Dämpfe (NH₄Cl) zu beobachten sind. Nachdem das Gemisch für weitere zwei Stunden bei -70 °C gerührt wurde, lässt man unter einem leichten Ar-Strom auf Raumtemperatur aufwärmen, wodurch

^{*} Elementaranalyse (Doppelbestimmung; Labor Pascher, Remagen): Si 51.8 (ber. 48.3), N 45.1 (48.2), H 2.29 (3.47), Cl < 0.2 (0), O < 0.5 (0).

überschüssiges, nicht abreagiertes Ammoniak entfernt wird. Nach dem Trocknen im Vakuum bei 60 °C bleibt ein farbloses Pulvergemenge zurück, das aus Siliciumdiimid und Ammoniumchlorid besteht.

Zur Entfernung des Ammoniumchlorids wird das Rohprodukt in einem Kieselglasschiffchen im Röhrenofen unter leichtem Ammoniakstrom nach folgendem Heizprogramm erhitzt:

Tabelle 4-2: Heizprogramm zur Sublimation von NH4CI

Heizrate, Dauer	Temperatur
5 K / min	300 °C
3 h	300 °C
5 K / min	600 °C
3 h	600 °C
Abkühlen auf Raumtemperatur	

Das absublimierte Ammoniumchlorid hat sich am kalten Reaktionsrohr außerhalb des Ofens niedergeschlagen. Man erhält das farblose, voluminöse Siliciumdiimid, das stark hydrolyseempfindlich ist und in der Glove-Box gehandhabt werden muss.

Siliciumdiimid ist ein wichtiges Edukt für die technische Synthese von Si₃N₄ (neben der Reaktion von elementarem Si mit Stickstoff bei 1100 - 1400 °C unter Eisenkatalyse). ^[58] Nach Gleichung 4-2 wandelt sich "Si(NH)₂" beim Erhitzen über Siliciumnitridimid Si₂N₂NH und amorphes Si₃N₄ in die α - und schließlich in die β -Modifikation um: ^[55, 58]

$$\underset{n}{\text{Si}(\text{NH})_{2}}{\overset{800^{\circ}C}{\longrightarrow}} \text{Si}_{2}\text{N}_{2}\text{NH} \xrightarrow{900-1000^{\circ}C}{\longrightarrow} \text{Si}_{3}\text{N}_{4} \text{ (amorph)} \xrightarrow{1300^{\circ}C}{\longrightarrow} \alpha-\text{Si}_{3}\text{N}_{4} \xrightarrow{1500^{\circ}C}{\longrightarrow} \beta-\text{Si}_{3}\text{N}_{4} \xrightarrow{1900^{\circ}C}{\longrightarrow} \text{Zersetzung}$$
 (G1. 4-2)

4.2.2 IR-spektroskopische Charakterisierung

Das Infrarotspektrum von röntgenamorphem Siliciumdiimid wurde im Wellenzahlenbereich von 400 bis 4000 cm⁻¹ aufgenommen (vgl. Abbildung 4-1). Des Weiteren sind zum Vergleich amorphes Siliciumnitrid sowie feinkristallines Si₃N₄ (beides Fa. UBE), die ebenfalls als Edukte eingesetzt wurden, abgebildet. Tabelle 4-3 vergleicht zusätzlich die Lage der Absorptionsbanden mit Literaturwerten. Man erkennt sehr gut, dass Si₃N₄ keine N-H-Valenzschwingungen im Bereich von $\tilde{\nu} \approx 3400$ cm⁻¹ zeigt. Das Material unterscheidet sich also grundlegend von dem hier verwendeten Siliciumdiimid und dem amorphen Si_3N_4 . Letzteres ist, wie auch dem IR-Spektrum zu entnehmen ist, dem "Si(NH)₂" ähnlicher als dem kristallinen Si_3N_4 , auch weil eine Elementaranalyse einen Wasserstoffgehalt von 1.15 % ergab.



Tabelle 4-3: Vergleich der IR-Banden von "Si(NH)₂" und amorphem Si₃N₄ mit Literaturdaten sowie mit feinkristallinem Si₃N₄. Alle Absorptionen in cm⁻¹

Absorption	Absorption	Absorption	Absorption α -Si ₃ N ₄
"Si(NH)2"	Si ₃ N ₄ amorph	Si(NH) ₂ nach [57]	
3357	3417	3320	935 - 1035
1544	1631	1560	685
1174	1547	1200	601
903	919	900	511
472	494	485	499
			462
			411

Die Schwingungsbanden neben den N-H-Valenzschwingungen lassen sich grob weiteren NH₂-Absorptionen ($\tilde{\nu} \approx 1600 \text{ cm}^{-1}$), N-H-Deformationsschwingungen ($\tilde{\nu} \approx 1200 \text{ cm}^{-1}$) und symmetrischen ($\tilde{\nu} \approx 600 \text{ cm}^{-1}$) sowie antisymmetrischen Si-N-Si-Schwingungen ($\tilde{\nu} \approx 900 \text{ cm}^{-1}$) zuordnen. ^[59, 60] Die scharfen Absorptionen im Spektrum des kristallinen Siliciumnitrids unterhalb von 515 cm⁻¹ sind auf Si-N-Gitterschwingungen zurückzuführen.

Bei dem feinkristallinen Si₃N₄ handelt es sich um phasenreines α -Si₃N₄, wie das Pulverdiffraktogramm in Abbildung 4-2 zeigt. Die Verbindung ist aufgrund der geringen Partikelgröße von \leq 500 nm trotzdem sehr reaktiv und eignet sich zur Synthese von Nitridosilicaten sehr gut.



Abbildung 4-2: Pulverdiffraktogramm (Cu-K α_1 -Strahlung) von feinkristallinem Si₃N₄ (oben) und von α -Si₃N₄ (aus Einkristalldaten simuliert ^[61]; unten).

4.2.3 Allgemeine Bemerkungen zur Reaktion von Siliciumdiimid

Ein Großteil der Nitrido- und Oxonitridosilicate, über die in dieser Arbeit berichtet wird, wurden durch Reaktion von Siliciumdiimid mit Metallen oder Metallcarbonaten synthetisiert. Dabei sind unterschiedliche Reaktionsmechanismen denkbar, die in der Literatur z.T. bereits beschrieben wurden. So vermutete *Huppertz* einen VS-(Vapour-Solid)-Mechanismus ^[62] für die Reaktion von Siliciumdiimid mit Metallen. ^[18] Hierbei verdampft am Boden des Tiegels befindliches Metall ab bestimmten Temperaturen (typisch für die hier hauptsächlich verwendeten Erdalkalimetalle: ca. 700 - 800 °C). Der Metalldampf diffundiert in das überschichtete Siliciumdiimid und setzt sich mit diesem zu den Silicaten um. Überschüssiges Metall verflüchtigt sich und schlägt sich an der Reaktorinnenwand nieder. Ob sich das Siliciumdiimid schon vor der eigentlichen Reaktion laut Gleichung 4-2 zu amorphem Si₃N₄ umsetzt oder die Abspaltung von Ammoniak nach "3 Si(NH)₂ \rightarrow Si₃N₄ + 2 NH₃" erst später erfolgt, kann nicht mit Sicherheit gesagt werden. Die Tatsache, dass viele Produkte jedoch nicht nur mit " $Si(NH)_2$ " sondern auch mit amorphem Si_3N_4 dargestellt werden konnten, stützt allerdings die erste Annahme.

Neuere Untersuchungen zum Reaktionsablauf im System $Pr_3Si_6N_{11}$ zeigen, dass wahrscheinlich nicht die Reaktion von Praseodymdampf mit Siliciumdiimid nach dem VS-Mechanismus vorherrscht, sondern primär aus dem Metall und Stickstoff Praseodymnitrid (PrN) gebildet wird, das anschließend mit aus Siliciumdiimid entstandenem Si_3N_4 bei 1600 - 1800 °C zu $Pr_3Si_6N_{11}$ weiterreagiert. ^[63]

Bei der Darstellung der Nitridosilicate ist die Stickstoffatmosphäre sehr wichtig. Diese fungiert nicht nur als Schutzgas bzgl. des Tiegelmaterials, sondern eben auch als Reaktionspartner. Die Sione bzw. Nitridosilicate sind während der Synthese Temperaturen zwischen etwa 1400 und 1700 °C ausgesetzt. Im Vakuum bzw. unter Argon zersetzen sich die Verbindungen jedoch bei diesen hohen Temperaturen. Ein erheblicher Stickstoffpartialdruck scheint hier meist wichtig zur Stabilisierung der gewünschten Verbindungen zu sein.

5 MSi₆N₈ (M = Sr, Ba) – kristalline reduzierte Nitridosilicate mit Si-Si-Einfachbindungen

5.1 SrSi₆N₈

5.1.1 Stand der Forschung an reduzierten Silicaten

Alle bislang bekannten kristallinen Silicate enthalten ein Si-X-Teilgerüst (X = O, N), in dem sich Si und X streng abwechseln, d.h. es kommt weder zu einer direkten Bindungsbildung zwischen zwei Siliciumatomen noch zwischen zwei Anionen. So ist auch nach der IUPAC-Nomenklatur ein Silicat eine Verbindung mit Silicium in der Oxidationsstufe +IV. In der Literatur sind bis jetzt auch nur sehr wenige Beispiele von reduzierten Silicium-Sauerstoff- bzw. Silicium-Stickstoff-Verbindungen mit einer Si-Oxidationsstufe <+IV bekannt. Hengge synthetisierte 1962 z.B. ein amorphes Subnitrid mit der postulierten Summenformel Si_6N_2 aus Calciumdisilicid und Ammoniumbromid bei 550 °C. ^[64] Er vermutete in der Verbindung Si-Si-Bindungen mit einer Bindungslänge von 230 pm, wenngleich kein konkretes Strukturmodell belegt werden konnte. Basierend auf dieser Arbeit beschrieben Kniep und Haberecht ein weiteres röntgenamorphes Subnitrid mit der Formel Si₂N, das durch die topochemische Reaktion von wiederum CaSi₂ mit den Ammoniumhalogeniden NH₄X (X = F, Cl, Br, I) bei 330 bis 370 °C entstand. ^[65] Für Si₂N wurde ein Strukturmodell mit sphalerit- bzw. wurtzitanalogen Schichten und Si-Si-Abständen von ebenfalls 230 pm vorgeschlagen, was jedoch ebenfalls noch nicht experimentell bewiesen wurde. Des Weiteren berichteten Jansen et al. über ein amorphes Suboxid Si₂O₃. ^[66] Das Produkt wurde durch ein Sol-Gel-Verfahren von Si₂Cl₆ und Wasser in Diethylether bei -75 °C erhalten. Eine Si-Si-Bindungslänge von erneut 230 pm konnte aus Paar-Korrelations-Funktionen aus Beugungsexperimenten abgleitet werden.

Mit dem Strontiumnitridosilicat $SrSi_6N_8$ konnte hier nun das erste kristalline reduzierte Silicat hergestellt und röntgenographisch charakterisiert werden. Der Grundsatz der Ladungsneutralität lässt in $SrSi_6N_8$ keine sechs vierfach positiv geladenen Si-Ionen pro Formeleinheit bei Annahme von Sr(+II) und N(-III) zu. Tatsächlich ist das Anionenteilgerüst von $SrSi_6N_8$ sowohl aus $\stackrel{+IV}{Si}N_4$ -Tetraedern als auch aus $N_3\stackrel{+III}{Si}-\stackrel{+III}{Si}N_3$ -Einheiten aufgebaut (siehe Kapitel 5.1.3.3). Die Tatsache, dass die Kristalle farblos und transparent sind, schließt außerdem metallische Bindungsverhältnisse mit delokalisierten Elektronen aus. Als weitere Verbindung, die Silicium in zwei verschiedenen Oxidationsstufen (+IV und -I) enthält, ist hier noch das $Cs_{10}Si_7O_9$ zu nennen. ^[67] Als gemischtes Silicid-silicat kommen hier gemäß der Formel $Cs_{10}[Si_4][Si_3O_9]$ sowohl isolierte $[Si_4]^4$ -Zintl-Anionen sowie zusätzlich $[Si_3O_9]^6$ -Dreierringe vor, die untereinander jedoch nicht verbunden sind.

5.1.2 Synthese und Elementaranalyse von SrSi₆N₈

Ausgangsstoffe für die Synthese von phasenreinem $SrSi_6N_8$ waren 43.8 mg (0.5 mmol) metallisches Strontium und 156.3 mg (2.69 mmol) Siliciumdiimid (vgl. Kapitel 4.2). Die Metallstückchen wurden im Wolframtiegel mit dem voluminösen "Si(NH)₂" überschichtet und dann unter N₂-Atmosphäre im HF-Ofen erhitzt. Dabei wurde die Temperatur mit einer Heizrate von 8.9 K / min auf 1630 °C erhöht und für 6.5 Stunden auf diesem Wert gehalten. Anschließend ließ man mit nur 1 K / min auf 900 °C abkühlen, um ein gutes Kristallwachstum zu erzielen. Durch Ausschalten des Ofens wurde der Tiegel innerhalb von etwa 45 min auf Raumtemperatur gebracht. Hierbei fiel das $SrSi_6N_8$ als grobkristallines, farbloses Produkt mit einer Ausbeute von bis zu 62 % bezogen auf Strontium nach folgender Reaktionsgleichung (Gl. 5-1) an:

$$Sr + 2 Si_3N_4 \rightarrow SrSi_6N_8$$
 (Gl. 5-1)

Abbildung 5-1 zeigt eine rasterelektronenmikroskopische Aufnahme von $SrSi_6N_8$ -Kristallen.





Die Zusammensetzung der Verbindung wurde sowohl durch EDX-Analyse als auch durch Elementaranalyse des Mikroanalytischen Labors Pascher (Remagen) bestätigt (vgl. Tabelle 5-1). Das EDX-Spektrum ist zusätzlich in Abbildung 5-2 gezeigt. Sauerstoff kann aufgrund der Analysen als Bestandteil des Silicats ausgeschlossen werden, da in einem normalvalenten oxidierten $SrSi_6N_8O$ der theoretische Sauerstoffgewichtsanteil 4.2 % betragen würde.

Element	theoretisch	EDX-Analyse	Elementaranalyse
		(8 Messungen)	(Labor Pascher)
Sr	23.8	23.4	23.1
Si	45.8	46.6	45.9
Ν	30.4	30.0	30.7
0	0.0	0.0	< 1.0

Tabelle 5-1: Elementaranalytik von $SrSi_6N_8.$ Alle Angaben in Gewichts-%



Abbildung 5-2: EDX-Spektrum von $SrSi_6N_8$ (Beschleunigungsspannung 12 kV; beschichtet mit Kohlenstoff).

Interessant ist weiterhin, dass die sauerstofffreie, reduzierte Verbindung auch aus Strontium*carbonat* und Siliciumdiimid hergestellt werden kann. Der Sauerstoff wird hierbei wahrscheinlich als gasförmiges SiO bei den hohen Reaktionstemperaturen aus dem Eduktgemenge entfernt und schlägt sich hierbei an der Innenwand des Kieselglasreaktors nieder. EDX-Untersuchungen des sich bei Abkühlung zu Si und SiO₂ zersetzenden Beschlags stützen diese Annahme.

5.1.3 Röntgenographische Charakterisierung

5.1.3.1 Einkristallstrukturanalyse

Die Kristallstruktur des Nitridosilicats $SrSi_6N_8$ wurde mittels Einkristallröntgenstrukturanalyse bestimmt. Die Röntgenbeugungsdaten wurden bei Raumtemperatur mit einem IPDS-Diffraktometer der Fa. STOE gesammelt. Aus den allgemeinen Auslöschungsbedingungen (*hkl*: *h+k+l* = 2n) kamen als mögliche orthorhombischen Raumgruppen *I*222, *I*2₁2₁2₁, *Imm*2, *Im*2*m*, *I*2*mm* und *Immm* in Frage. In der Raumgruppe *Imm*2 konnte die Strukturverfeinerung mit Direkten Methoden sinnvoll durchgeführt werden. ^[28] Die Verfeinerung konvergierte letztendlich gegen *R*1 = 0.0239 und *wR*2 = 0.0487 (alle Daten). Dabei konnten sowohl die Metalle als auch die Leichtatome anisotrop verfeinert werden.

Die kristallographischen Daten sind in Tabelle 5-2 zusammengefasst. Die verfeinerten Ortsparameter sowie die isotropen äquivalenten Auslenkungsparameter sind in Tabelle 5-3, die anisotropen Auslenkungsparameter in Tabelle 5-4 aufgelistet.

-	
Summenformel	SrSi ₆ N ₈
Molmasse / $g \cdot mol^{-1}$	368.24
Kristallsystem	orthorhombisch
Raumgruppe	<i>Imm</i> 2 (Nr. 44)
Diffraktometer	STOE IPDS
Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.11 \times 0.09 \times 0.04$
Gitterparameter / pm	a = 785.5(2), b = 925.9(2), c = 480.1(1)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	349.2(2)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	2
Röntgenographische Dichte ρ / g·cm ⁻³	3.507
F(000)	356
Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹	8.717
Messtemperatur / K	293(2)
Messbereich / °	$3.40 \le \theta \le 32.45$
gemessene Reflexintensitäten	2242
symmetrieunabhängige Reflexe	694
davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	657
Absorptionskorrektur	numerisch
min. / max. Transmission	0.249 / 0.292
Zahl der verfeinerten Parameter	42
min. / max. Restelektronendichte / e Å $^{-3}$	-0.552 / 0.440
Flack-Parameter η	0.565(9); verfeinert als Inversionszwilling
GooF	0.978
<i>R</i> -Werte (alle Daten)	R1 = 0.0239, wR2 = 0.0487
<i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0218, wR2 = 0.0482
Wichtungsschema	$w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0334 P)^2;$
	$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

Tabelle 5-2: Daten der Einkristallstrukturanalyse von $SrSi_6N_8$

Atom	Wyck.	x	У	Ζ	U_{eq}
Sr1	2b	0	1/2	0	0.0108(2)
Si1	4 <i>d</i>	1/2	0.62700(9)	0.0195(3)	0.0032(2)
Si2	8 <i>e</i>	0.20347(6)	0.16042(6)	0.0111(3)	0.0034(2)
N1	4 <i>c</i>	0.2087(4)	1/2	0.4448(6)	0.0066(6)
N2	4 <i>d</i>	0	0.8161(4)	0.8647(6)	0.0049(5)
N3	8 <i>e</i>	-0.3181(3)	0.6971(3)	-0.1348(5)	0.0050(4)

Tabelle 5-3: Verfeinerte Ortsparameter und isotrope äquivalente Auslenkungsparameter U_{eq} / Å², Standardabweichungen in Klammern

Tabelle 5-4: Anisotrope Auslenkungsparameter / Å², Standardabweichungen in Klammern

Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Sr1	0.0108(2)	0.0097(3)	0.0119(2)	0	0	0
Si1	0.0034(3)	0.0033(4)	0.0030(4)	0.0000(5)	0	0
Si2	0.0036(3)	0.0033(4)	0.0030(4)	0.0000(5)	0.0001(3)	-0.0005(2)
N1	0.006(2)	0.005(2)	0.009(2)	0	-0.0027(7)	0
N2	0.006(2)	0.005(2)	0.004(1)	0.0010(9)	0	0
N3	0.0056(7)	0.0057(9)	0.0037(7)	-0.0009(6)	0.0004(6)	-0.0025(7)

5.1.3.2 Pulverdiffraktometrie und Rietveldverfeinerung

Die pulverdiffraktometrischen Daten der phasenreinen Probe wurden auf einem STOE STADI P Diffraktometer mit Cu-K α_1 -Strahlung aufgenommen. Details der Profilanpassung nach der Rietveldmethode (vgl. Abbildung 5-3) ^[27] sind in Tabelle 5-5 aufgelistet. Dabei konnten alle Koordinaten und Temperaturfaktoren frei verfeinert werden. Die Ortsparameter stimmten dabei innerhalb von 4 σ mit denen aus der Einkristallstrukturanalyse überein.



Abbildung 5-3: Gemessenes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Röntgenpulverdiffraktogramm von $SrSi_6N_8$ (Cu-K α_1 -Strahlung). Unterhalb sind die möglichen Reflexpositionen (Striche) sowie der Differenzplot abgebildet.

Kristallsystem	orthorhombisch
Raumgruppe	<i>Imm</i> 2 (Nr. 44)
Gitterparameter / pm *	a = 788.869(7), b = 929.494(8),
	c = 481.088(4)
Zellvolumen / 10^6 pm^{3} *	352.758(5)
Beugungswinkelbereich (Cu-K α_1 -Strahlung)	$5^\circ \le 2\theta \le 90^\circ$
Anzahl Datenpunkte	8499
Anzahl beobachteter Reflexe	99
Profilparameter	14
Atomparameter	24
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0588, R_p = 0.0557$
	$R_F^2 = 0.0902, R_F = 0.0606$
	$\chi^2 = 0.8911$

Tabelle 5-5: Ergebnisse der Rietveldverfeinerung von SrSi₆N₈

^{*} Die Genauigkeit der Gitterparameter wurde aus dem GSAS-Programm übernommen, ist jedoch aus den Pulverdaten real nicht zu erreichen.

5.1.3.3 Beschreibung der Kristallstruktur von SrSi₆N₈

Wie in Abbildung 5-4 links deutlich wird, sind die bereits angesprochen N₃Si-SiN₃-Einheiten mit Si-Si-Einfachbindungen neben den für Nitridosilicate typischen SiN₄-Tetraedern ^[68] das bestimmende Baumerkmal in SrSi₆N₈. Insgesamt sind 1/3 aller Siliciumatome im Kristallgitter formal dreiwertig. Der Si-Si-Abstand beträgt 235.2(2) pm, was genau dem Abstand zweier Atome in elementarem diamantartigem Silicium entspricht. ^[69] In der Molekülchemie kann man Disilan bzw. Disilanderivate zum Vergleich heranziehen. So liegen z.B. im Si₂H₆, Si₂F₆ oder Si₂(CH₃)₆ die Si-Si-Bindungslängen bei 233.1(3), 231.7(6) bzw. 234.0(7) pm. ^[70]



Abbildung 5-4: Kristallstruktur von SrSi₆N₈, Blick etwa entlang [001]. Links: Die Si-Si-Einfachbindungen sind in Rot deutlich hervorgehoben. Die Elementarzelle sowie die SiN₄-Tetraeder sind eingezeichnet; Sr dunkelgrau, Si grau, N weiß. Rechts: Veranschaulichung der Kanäle, die durch vier Stränge (blau und türkis) begrenzt werden. In den Kanälen befinden sich die Sr²⁺-Ionen.

Die Kristallstruktur beherbergt sowohl zweifach ($N^{[2]}$) als auch dreifach verbrückende Stickstoffatome ($N^{[3]}$). Der Si- $N^{[2]}$ -Abstand ist mit 166.8(2) pm signifikant kürzer als die übrigen Si- $N^{[3]}$ -Bindungen (173.6(3) bis 175.9(2) pm). Die Sr²⁺-Ionen sind in nahezu rechteckigen Kanälen lokalisiert. Die Kanäle haben einen Durchmesser von etwa 328 x 586 pm² (Kern-Kern-Abstände) und werden durch vier entlang [001] verlaufende Stränge begrenzt (vgl. Abbildung 5-4 rechts). Diese wiederum sind aus Viererringen von SiN₄-Tetraedern aufgebaut, die entlang der *c*-Achse über die N₃Si-SiN₃-Einheiten verknüpft sind. Zehn Stickstoffatome koordinieren innerhalb der Kanäle jedes Strontiumatom in Form eines recht sphärischen Polyeders im Abstand von 269.19(4) bis 316.07(5) pm (vgl. Abbildung 5-5). Weitere relevante Abstände und Winkel sind in Tabelle 5-6 aufgeführt.



Abbildung 5-5: Koordinationssphäre von Sr²⁺ in SrSi₆N₈. Gezeigt sind die Auslenkungsellipsoide bei 90 % Aufenthaltswahrscheinlichkeit.

Tabelle 5-6: Ausgewählte interatomare Abstände / pm und Winkel in $SrSi_6N_8$ (Standardabweichungen in Klammern)

Sr1-N1 269.2(3) (2x)	Si1-N3	173.6(3) (2x)	Si2-N1	166.8(2)
Sr1-N2 299.8(3) (2x)	Si1-N2	173.9(3)	Si2-N3	174.2(3)
Sr1-N1 312.9(3) (2x)	Si1-Si1	235.2(2)	Si2-N3	174.4(3)
Sr1-N3 316.1(3) (4x)			Si2-N2	175.9(2)
N2-Si1-N3 107.05(7)° (2x)	N2-Si2-N3	102.43(9)° Si2-N	N1-Si2 12	5.82(3)°
Si1-Si1-N2 107.6(2)°	N2-Si2-N3	106.1(1)° Si1-N	N2-Si2 11	$0.08(4)^{\circ}$ (2x)
N3-Si1-N3 110.9(2)°	N3-Si2-N3	107.1(1)° Si2-N	N2-Si2 13	0.56(3)°
Si1-Si1-N3 111.97(7)° (2x)	N1-Si2-N3	112.55(7)° Si1-N	N3-Si2 11	5.1(2)°
	N1-Si2-N3	113.58(8)° Si2-N	N3-Si2 11	9.3(2)°
	N1-Si2-N2	114.17(4)° Si1-N	N3-Si2 12	2.5(2)°

In der Literatur ist ein Oxonitridoalumosilicat mit der Summenformel $Sr_2Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$ (x ≈ 2) beschrieben, das ebenfalls in der Raumgruppe *Imm*2 kristallisiert und eine sehr ähnliche Kristallstruktur aufweist. ^[71] Das Sialon ist isotyp zu dem Oxonitridosilicat BaSi₆N₈O, das in Kapitel 6 vorgestellt wird. Dort findet sich auch ein Vergleich dieser kristallchemisch nah verwandten Verbindungen.

5.1.4 ²⁹Si-NMR-Spektroskopie

5.1.4.1 1D-MAS-Spektrum

Um die ungewöhnlichen Bindungsverhältnisse in $SrSi_6N_8$ nicht nur röntgenographisch sondern auch spektroskopisch zu untersuchen, wurden ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektren aufgenommen. Das 1D-MAS-Spektrum der phasenreinen Verbindung ist in Abbildung 5-6 dargestellt. Man erkennt zwei deutlich voneinander getrennte Signale bei -27.9 und -52.0 ppm mit einem Intensitätsverhältnis der ausrelaxierten Signale von 1 : 2. Das deutet auf zwei kristallographisch unterschiedliche Si-Atome in der Elementarzelle hin und bestätigt somit das Ergebnis der Einkristallstrukturanalyse.



Abbildung 5-6: ²⁹Si-NMR-Spektrum von SrSi₆N₈. Die beiden Signale liegen bei -27.9 und -52.0 ppm. Rotationsseitenbanden sind mit einem Stern gekennzeichnet (Rotationsfrequenz: 4 kHz, 90°-Impulslänge: 2.9 μ s, Wiederholzeit: 600 s (> 3T₁)).

Wie aus Tabelle 5-3 in Kapitel 5.1.3.1 ersichtlich ist, liegen in SrSi₆N₈ 1/3 der Si-Atome auf der Wyckoff-Position 4*d* ((SiN₃)₂) und 2/3 auf der Position 8*e* (SiN₄). Die chemische Verschiebung von δ = -52.0 ppm ist somit den SiN₄-Tetraedern zuzuordnen. Vergleichbare Werte findet man z.B. für c-Si₃N₄ (δ (SiN₄) = -50 ppm)^[72] oder für LaSi₃N₅ (δ (SiN₄) = -56.5 / -64.5 ppm). ^[73] Demzufolge rührt die Resonanz bei δ = -27.9 ppm von der N₃Si-SiN₃- Baueinheit her. Da dieses reduzierte Si1-Atom im Gegensatz zum tetraedrisch koordinierten Si2 nur von drei N-Atomen und einem Si-Atom umgeben ist, werden dessen Elektronen dementsprechend nicht so stark entschirmt ($\chi_{Si} = 1.74$, $\chi_N = 3.07$), ^[74] die Resonanz erfolgt bei stark erhöhtem ppm-Wert. Eine Sauerstoffverunreinigung würde aufgrund der höheren Elektronegativität ($\chi_O = 3.50$) eher zu einer stärkeren Entschirmung als Stickstoff und somit zu niedrigeren ppm-Werten führen ($\delta(\underline{SiON}_3) = -61.2$ ppm in Si₂N₂O oder $\delta(\underline{SiO}_2N_2) = -75.3$ ppm in SiON-Gläsern). ^[30] Andere Elemente wie z.B. Kohlenstoff oder Chlor, die weniger elektronegativ als Stickstoff sind und wie Silicium zu einer entgegengesetzten Verschiebung der ²⁹Si-Resonanz führen würden ($\delta(\underline{SiC}_4) \cong -20$ ppm in SiC ^[75] oder $\delta(\underline{SiCN}_3) \cong 37$ ppm in Y₂Si₄N₆C ^[76]), können durch die Elementaranalysen ausgeschlossen werden.

5.1.4.2 2D-NMR-Spektroskopie

Die chemische Verschiebung δ ist in Verbindung mit der Elementaranalyse ein recht eindeutiger Beweis für die aus den Einkristall-Daten resultierende Umgebung des reduzierten Si1-Atoms. Einen weiteren Hinweis kann auch die in der Festkörperanalytik anwendbare zweidimensionale NMR-Spektroskopie liefern, die in der organischen Chemie schon lange routinemäßig eingesetzt wird (z.B. HETCOR-, COSY-, INADEQUATE-Experimente).^[59] Mittels zweidimensionaler NMR-Spektren lassen sich z.B. ¹*J*-Kopplungskonstanten leicht ermitteln oder Konnektivitäten zweier Kerne durch Bindungen oder durch den Raum bestimmen.

Wie in Kapitel 2.4 bereits erwähnt beträgt die natürliche Häufigkeit des NMR-aktiven ²⁹Si-Isotops nur etwa 4.7 %. Will man mit Hilfe einer 2D-NMR-Technik zwei aneinander gebundene ²⁹Si-Kerne messen, so beträgt die Wahrscheinlichkeit des Vorhandenseins eines ²⁹Si-²⁹Si-Paares in der Probe nur $(0.047)^2 = 0.0022 = 0.22$ %. Limitiert durch die Empfindlichkeit des NMR-Spektrometers ist dieser Wert zu gering, um deutliche Signale zu erhalten. Somit war es notwendig, ausgehend von ²⁹Si-angereichertem elementaren Silicium Sr²⁹Si₆N₈ herzustellen. Für die 2D-NMR-Spektroskopie war ein Anreicherungsgrad von über 20 % ²⁹Si notwendig. ^[77]

5.1.4.2.1 Synthese von $^{29}SiCl_4$

Um $Sr^{29}Si_6N_8$ zu synthstisieren, muss zuerst ²⁹Si-angereichertes Siliciumdiimid hergestellt werden. Dies wird wie bereits erläutert aus der Reaktion von Siliciumtetrachlorid und flüssigem Ammoniak gewonnen (vgl. Kapitel 4.2.1). Als Edukt dient elementares Siliciumpulver, dessen chemische Reinheit per EDX-Analyse bestätigt werden konnte. Die Isotopenzusammensetzung des hier verwendeten Siliciums kann Tabelle 5-7 entnommen werden.

Tabelle 5-7: Vergleich der Isotopenverteilung von natürlichem und dem verwendeten ²⁹Si-angereicherten Silicium(chemische Reinheit \geq 99.9 %)

Si-Isotop	Gehalt / Atom-% (natürlich) ^[78]	Gehalt / Atom-% (angereicherte Probe)
²⁸ Si	92.23	61.0 ± 0.2
²⁹ Si	4.67	27.2 ± 0.1
³⁰ Si	3.10	11.8 ± 0.1

Die Synthese von SiCl₄ kann über unterschiedliche Wege erfolgen. Zum einen kann Chlorgas bei ca. 400 °C in einem Kieselglasrohr über Siliciumpulver geleitet werden. ^[79] Nach wenigen Minuten Erhitzen mit der Bunsenbrennerflamme beginnt eine exotherme Reaktion, die unter schwachem Verglühen des Siliciums fortschreitet. Das gasförmige SiCl₄ wird in eine Kühlfalle geleitet und dort mit einer Trockeneis-Ethanol-Kältemischung einkondensiert. Die Ausbeute ist nahezu quantitativ. Allerdings kann diese Methode hier nicht angewendet werden. Mittels Massenspektrometrie konnte nachgewiesen werden, dass das SiCl₄ nur noch zu etwa 15.5 % mit dem ²⁹Si-Isotop angereichert war. Bei den hohen Temperaturen hat also das Chlorgas das Kieselglasrohr angegriffen und ebenfalls SiCl₄ gebildet, was insgesamt zu einer Abreicherung des Produkts an ²⁹Si führte. ^[80]

Die erfolgreiche ²⁹SiCl₄-Synthese erfolgte schließlich über die Reaktion mit Blei(II)chlorid nach folgender Reaktionsgleichung: ^[81]

$$2 \operatorname{PbCl}_2 + \operatorname{Si} \to 2 \operatorname{Pb} + \operatorname{SiCl}_4 \qquad (Gl. 5-2)$$

Dazu wurde das angereicherte Silicium (50.0 mg, 1.78 mmol) mit einem Überschuss an PbCl₂ (2.05 g, 7.37 mmol) in einem Stahlmörser fein verrieben. Das Gemenge wurde dann in

ein mit HNO₃ / HF geätztes Tantal-Schiffchen gefüllt und dieses in einem Kieselglasrohr unter vermindertem Druck ($5 \cdot 10^{-3}$ mbar) mit dem Bunsenbrenner erhitzt. Das Reaktionsrohr war mit einem Schlenkrohr verbunden, das wiederum in einer Kühlfalle mit flüssigem Stickstoff auf -196 °C gekühlt wurde (siehe Abbildung 5-7). Die Reaktion wurde von einem Glühen des Pulvergemenges und geringem Funkenflug begleitet. Nach etwa 30 Minuten blieb in dem Ta-Schiffchen eine Bleischmelze zurück, während sich in dem Schlenkgefäß das einkondensierte farblose ²⁹SiCl₄ befand.



Abbildung 5-7: Aufbau zur Darstellung von SiCl₄ aus Si und PbCl₂.

Die Ausbeute ist Aufgrund des Überschusses an PbCl₂ praktisch quantitativ. Die Reinheit des Siliciumtetrachlorids bezogen auf die Abwesenheit von höheren Chlorsilanen wurde mittels Flüssig-²⁹Si-NMR-Spektroskopie untersucht. Das Spektrum ist in Abbildung 5-8 gezeigt. Es wurde nur ein Signal bei δ = -19.4 ppm gefunden, was laut Literatur eindeutig SiCl₄ zuzuordnen ist. ^[82]



Abbildung 5-8: ²⁹Si-NMR-Spektrum von an ²⁹Si angereichertem SiCl₄.

5.1.4.2.2 Bestimmung des ²⁹Si-Isotopengehalts in SiCl₄

Um den zertifizierten Isotopengehalt des Siliciumpulvers zu überprüfen und somit sicherzugehen, dass das 2D-NMR-Experiment durchgeführt werden kann, wurde das synthetisierte ²⁹SiCl₄ mit Hilfe der Massenspektrometrie untersucht und anhand des Fragmentierungsmusters die Isotopenzusammensetzung bestimmt. Abbildung 5-9 zeigt das Massenspektrum des nach Kapitel 5.1.4.2.1 hergestellten ²⁹Si-angereicherten Siliciumtetrachlorids.



Abbildung 5-9: Massenspektrum von ²⁹Si-angereichertem SiCl₄.

Der ²⁹Si-Gehalt der Probe lässt sich einfach bestimmen, indem man die Intensitäten der Signale innerhalb einer Signalgruppe miteinander vergleicht. Man betrachtet z.B. die Signale in der Region m/z = 170, die in Abbildung 5-10 vergrößert dargestellt ist.



Abbildung 5-10: Vergrößerter Ausschnitt des Massenspektrums von SiCl₄ aus Abbildung 5-9.

Da in der Natur nur die Chlorisotope ³⁵Cl und ³⁷Cl vorkommen, können die Massenpeaks in Abbildung 5-10 folgenden Molekülen zugeordnet werden (vgl. Tabelle 5-8):

m/z	Intensität / a.u.	Isotopenzusammensetzung des SiCl ₄ -Moleküls
168	302.43	28 Si + 4x 35 Cl
169	112.89	29 Si + 4x 35 Cl
170	435.38	28 Si + 3x 35 Cl + 37 Cl oder 30 Si + 4x 35 Cl
171	146.91	29 Si + 3x 35 Cl + 37 Cl
172	247.67	²⁸ Si + 2x ³⁵ Cl + 2x ³⁷ Cl oder ³⁰ Si + 3x ³⁵ Cl + ³⁷ Cl
173	69.67	29 Si + 2x 35 Cl + 2x 37 Cl
174	69.19	28 Si + 35 Cl + 3x 37 Cl oder 30 Si + 2x 35 Cl + 2x 37 Cl

Tabelle 5-8: Zuordnung einiger Massenpeaks (aufgerundet) im Bereich m/z = 170

Aus den Intensitätsverhältnissen speziell der Signale bei m/z = 168 bzw. 169 konnte der Anreicherungsgrad des erworbenen Siliciumpulvers von etwa 27 % bestätigt werden. Mit dem überprüften SiCl₄ konnte nun ²⁹Si-angereichertes Siliciumdiimid dargestellt werden. Als Endprodukt der Reaktion dieses Siliciumdiimids mit Sr-Metall (s. Kapitel 5.1.2) wurde letztlich phasenreines SrSi₆N₈ mit einem ²⁹Si-Gehalt von etwa 27 % erhalten, mit dem die anschließend beschriebenen NMR-Experimente von *Seyfarth* und *von den Hoff* (Universität Bayreuth) durchgeführt werden konnten.^[83]

5.1.4.2.3 ²⁹Si-Doppelquanten-NMR-Experimente

Zur Verifizierung der Struktur, insbesondere der Länge der Si(1)-Si(1)-Bindung in SrSi₆N₈, stellen Festkörper-NMR-Experimente neben der Röntgenbeugung eine weitere Methode dar. Anders als bei Beugungsexperimenten sind die NMR-Experimente jedoch nicht auf periodische Strukturelemente beschränkt, sondern können als "lokale Sonden" eingesetzt werden. Die direkte Si-Si-Bindung kann hierbei nicht über die J-Kopplung nachgewiesen werden, da die beiden betroffenen Kerne kristallographisch und magnetisch äquivalent sind. Vielmehr sollte der Si-Si-Abstand über die dipolare Kopplung bestimmt und darüber die direkte Bindung bestätigt werden. Zur Messung der dipolaren Kopplung sind in diesem Fall besonders Doppelquantenexperimente geeignet, da damit auch die Korrelation magnetisch äquivalenter Kerne möglich ist.

Zunächst wurden dafür 2D-Doppelquantenexperimente durchgeführt. Hierbei kam die POST-C7-Pulssequenz zum Einsatz. ^[84] Diese bewirkt, dass ausschließlich zwei Kerne eines Spinsystems zusammen eine Resonanz zeigen. Da dies über die dipolare Wechselwirkung vermittelt wird, ist die Intensität des zugehörigen Signals abstandsabhängig und ermöglicht deshalb die Bestimmung von Bindungslängen.

Abbildung 5-11 (a) zeigt das 2D-POST-C7-Spektrum von SrSi₆N₈. Dabei sind in der Einzelquantendomäne (EQD) die chemischen Verschiebungen des normalen 1D-Spektrums (vgl. Abbildung 5-6 in Abschnitt 5.1.4.1) zu sehen, während in der Doppelquantendomäne (DQD) die Summe der chemischen Verschiebungen der beiden wechselwirkenden Kerne erscheint. Da eine Autokorrelation (also Si(1) mit Si(1) bzw. Si(2) mit Si(2)) jeweils nur ein Signal erzeugt, die Korrelation zweier magnetisch inäquivalenter Kerne (Si(1) mit Si(2)) aber zwei Signale bewirkt, zeigen sich für SrSi₆N₈ insgesamt vier Signale. So entsteht zum Beispiel die Resonanz bei -28 ppm (EQD) und -56 ppm (DQD) durch die Wechselwirkung der zwei Si-Kerne in der N₃Si-SiN₃-Gruppe.



Abbildung 5-11: (a) 2D-Doppelquanten-Festkörper-NMR-Spektrum von Sr²⁹Si₆N₈. (POST-C7-Sequenz; Rotationsfrequenz 5 kHz). (b) 2D-Doppelquanten-Spektrum mit selektiver Anregung auf -28 ppm. Oberhalb des 2D-Spektrums ist jeweils die Projektion des 2D-Spektrums auf die Einzelquantendomäne gezeigt.

Letztendlich ist zur Bestimmung des Si-Si-Bindungsabstandes nicht nur ein einzelnes Spektrum, sondern mehrere Spektren mit unterschiedlichen Anregungszeiten der Doppelquanten notwendig. Erst der Verlauf einer solchen Aufbaukurve der Doppelquantenintensität ermöglicht anschließend eine Abstandsbestimmung. Allerdings ist bei der Messung von 2D-Doppelquantenexperimenten die außerordentlich lange Messzeit ein eindeutiger Nachteil. Deshalb wurden stattdessen 1D-Doppelquantenexperimente verwendet. Diese entsprechen der Projektion des 2D-Spektrums auf die Einzelquantendomäne (siehe Abbildung 5-11 (a) oben). In dieser 1D-Variante spiegelt das Signal bei -28 ppm die Korrelation von Si(1) mit Si(1) und von Si(1) mit Si(2) wider. Entsprechend gibt das Signal bei -52 ppm die Korrelation von Si(2) mit Si(2) und von Si(1) mit Si(2) wieder.

Aus den 1D-Experimenten ist jedoch die Bestimmung der Intensität der Korrelation von Si(1) mit Si(1), welche für den gewünschten Abstand ausschlaggebend ist, nicht mehr direkt möglich. Durch die Verwendung von selektiver Anregung für das Signal bei -28 ppm kann aber das Autokorrelationssignals von Si(2) unterdrückt werden (siehe Abbildung 5-11 (b)). Da im 1D-Experiment das Signal bei -52 ppm dann nur noch aus der Korrelation von Si(1) mit Si(2) besteht, kann die Intensität des Signals Si(1)-Si(1) näherungsweise durch

Subtraktion der beiden Signalintensitäten aus dem 1D-Doppelquanten-Spektrum mit selektiver Anregung bestimmt werden.

Abbildung 5-12 zeigt die experimentell bestimmten Aufbaukurven mit selektiver Anregung auf der Resonanz bei -28 ppm. Hier wurden die Anregungs- und die Rekonvertierungszeit gleichermaßen schrittweise erhört (symmetrische Aufbaukurve). Ebenfalls zu sehen ist die Differenz dieser beiden Kurven, die, wie bereits erläutert, den Intensitätsverlauf der Autokorrelation von Si(1) darstellt.



Abbildung 5-12: Experimentell bestimmte Aufbaukurven von SrSi₆N₈. Die rote Differenzkurve stellt wie im Text beschrieben den Intensitätsverlauf für das Si(1)-Si(1)-Pärchen dar.

Zur Analyse der symmetrischen Aufbaukurve wurden Simulationen mit dem Festkörper-NMR-Programmpaket SIMPSON durchgeführt. ^[85] Dabei ist zu beachten, dass aufgrund des Anreicherungsgrades von 27% ²⁹Si in der Probe keine isolierten Spinpärchen, sondern neben einem ²⁹Si(1)-²⁹Si(1)-Pärchen zu 70% Wahrscheinlichkeit noch zwei bis vier weitere ²⁹Si-Kerne in der zweiten Koordinationssphäre vorliegen. Ohne die Anreicherung aber wären die Messungen aufgrund der geringen natürlichen Häufigkeit von ²⁹Si nicht möglich gewesen. Deshalb basieren die hier durchgeführten Rechnungen auf einem 4-Spinsystem, in dem die beiden direkt gebundenen Si(1)-Atome sowie zwei weitere über Stickstoff gebundene Si-Atome betrachtet wurden. Diese Simulationen bieten die Möglichkeit zu einer Abschätzung des Abstandes. Allerdings wurde in den Simulationen die Relaxation während der Anregungs- und Rekonvertierungszeit nicht berücksichtigt, welche eine exponentielle Abschwächung des Signals mit der Zeit bewirkt. Deshalb ist zu erwarten, dass sich hier etwas zu kleine Abstände ergeben. Aus diesem Grunde wurden in der Anpassung der Simulationen unter Variation des Si(1)-Si(1)-Abstandes an die experimentelle Kurve auch nur

die ersten sieben Messwerte verwendet, da hier die Relaxation weitestgehend vernachlässigt werden kann. Bei dieser Anpassung ergibt sich für den Abstand ein Wert von 218 pm im Vergleich zu 235 pm aus der Einkristallstrukturanalyse.

In Abbildung 5-13 sind die simulierten Kurven für den optimierten Wert von 218 pm, den aus der Röntgenstrukturlösung bestimmten Wert von 235 pm sowie einen Abstand von 280 pm dargestellt. Der letztere Wert entspricht dabei in etwa dem kleinstmöglichen Si-Si-Abstand, wenn sich zwischen beiden Si-Atomen noch ein zusätzliches Atom (N oder O) befände.



Abbildung 5-13: Simulierte Aufbaukurven für $SrSi_6N_8$ im 4-Spinsystem für die Abstände 218, 235 und 280 pm.

Somit ergibt sich aus diesen ersten, einfachen Simulationen wie erwartet ein etwas zu geringer Abstand als aus der Einkristallstrukturlösung. Ursache dafür ist zum einen vermutlich die nicht berücksichtigte Relaxation. Zum anderen ist das derzeit gewählte Spinsystem von vier Kernen noch relativ klein in Anbetracht der Tatsache, dass an das Si(1)-Si(1)-Pärchen über N-Atome noch insgesamt zwölf weitere Si-Atome gebunden sind. Weiterhin wurde bislang noch kein Spinsystem gefunden, das den Verlauf der experimentellen Kurve zu negativen Intensitäten bei großen Anregungszeiten wiedergibt. Die Ursache für diesen unerwarteten Verlauf könnte aber auch in Puls- und Phasenimperfektionen bei der Pulsgenerierung liegen.

Es wird aber deutlich, dass eine Aufweitung des Abstandes auf über 280 pm eine Verschiebung des Maximums der Aufbaukurve zu sehr viel höheren Anregungszeiten bewirken würde. Deshalb kann auch aus diesen ersten Simulationen geschlossen werden, dass ein Einbau eines weiteren Fremdatoms zwischen die beiden Si-Atome unwahrscheinlich ist und die Röntgenstrukturlösung so durch die Festkörper-NMR-Spektroskopie bestätigt wird.

Zu einer endgültigen Bestimmung des Abstandes der direkten Si-Si-Bindung sind aber weitere Messungen nötig, zum einen mit einem besseren Signal-Rausch-Verhältnis und zum anderen an einem moderneren Spektrometer, das den Anforderungen der POST-C7-Sequenz bzgl. Phasenschaltzeiten, Phasengenauigkeit und Pulsstabilität genügt. Weitere Experimente werden dann in Kombination mit Simulationen auf der Basis von größeren Spinsystemen zuverlässigere und genauere Ergebnisse liefern.

5.1.5 Schwingungsspektroskopische Untersuchungen

5.1.5.1 Ramanspektroskopie

In der Literatur gibt es einige Beispiele für Substanzen, deren Ramanspektren eine Si-Si-Valenzschwingung eindeutig erkennen lassen. Tabelle 5-9 gibt einen Überblick über drei zum Vergleich herangezogene Verbindungen.

Tabelle 5-9: Werte für Si-Si-Valenzschwingungsbanden im Ramanspektrum verschiedener Verbindungen

Verbindung	Aggregatszustand	Si-Si-Valenzschwingung / cm ⁻¹	Literatur
(Si(CH ₃)(OCH ₃) ₂) ₂	flüssig	480 / 470	[86]
Si ₂ H ₆	fest (T = 20 K)	423	[87]
Si ₂ I ₆	fest	510	[88]

Abbildung 5-14 zeigt das Ramanspektrum von $SrSi_6N_8$ im Bereich von $\tilde{\nu} = 3500 - 200 \text{ cm}^{-1}$. Im niederenergetischen Bereich sind deutlich aufgelöst eine Vielzahl von Schwingungsbanden zu erkennen, unter anderen zwei starke Banden bei $\tilde{\nu} = 433$ und 495 cm⁻¹. Diese stimmen recht gut mit den Si-Si-Schwingungsbanden von Si₂H₆ ($\tilde{\nu} = 423 \text{ cm}^{-1}$) und von Si₂I₆ ($\tilde{\nu} = 510 \text{ cm}^{-1}$) überein.



Abbildung 5-14: Ramanspektrum von SrSi₆N₈. Gekennzeichnet sind die beiden Banden bei 433 und 495 cm⁻¹, die mit der Si-Si-Valenzschwingung in Verbindung gebracht werden können (s. Text).

Um ein weiteres Indiz für diese Zuordnung der Si-Si-Schwingung zu erhalten, wurde ein theoretisches Ramanspektrum von $SrSi_6N_8$ auf DFT-Niveau berechnet (*P. Kroll*, RWTH Aachen). Die typische Genauigkeit der Frequenzen liegt bei etwa 2 - 4 % im Bereich über 500 cm⁻¹, 5 - 20 % im Bereich darunter. Da es z.Zt. noch nicht trivial ist, Intensitäten von Festkörperschwingungen zu berechnen, ist das Spektrum in Form der Tabelle 5-10 angegeben. Aufgelistet sind jeweils die Frequenz der Schwingungsmode sowie der Anteil der daran beteiligten Atomgruppen, der sich aus den Eigenvektoren bzw. deren gewichteter Länge ergibt.

			•			•			•	•			
\tilde{V}	Sr1	Si1	Si2	N1	N2	N3	v	Sr1	Si1	Si2	N1	N2	N3
1082	0	1	4	36	3	1	505	0	20	8	3	3	4
1048	0	0	5	40	0	0	474	0	22	6	6	6	3
927	0	4	3	4	15	10	472	0	8	15	7	1	1
924	0	4	1	0	0	21	446	0	6	10	0	3	11
921	0	1	4	0	22	9	436	0	11	4	7	2	11
914	0	3	4	1	3	18	411	0	1	7	15	14	3
888	0	1	4	0	2	19	401	2	2	4	17	0	11
881	0	0	1	0	8	20	377	0	7	1	0	34	4
846	0	3	3	0	16	13	374	0	5	16	0	1	5
834	0	6	4	0	17	10	349	0	7	15	0	1	5
832	0	0	4	0	19	10	319	0	4	17	6	3	1
816	0	5	3	0	4	18	318	0	22	7	1	8	2
810	0	9	4	0	22	5	316	0	8	7	9	0	9
781	0	8	3	0	30	4	299	0	23	6	2	4	4
759	0	3	14	15	1	2	296	0	4	2	18	3	10
693	0	0	10	20	3	4	263	0	2	4	1	0	19
648	0	12	18	0	2	0	259	0	1	1	40	0	3
617	0	12	16	1	0	2	220	0	4	3	21	19	0
607	0	14	13	7	3	1	83	76	2	2	1	1	1
570	0	16	9	4	10	1	81	76	3	2	1	1	2
569	0	9	13	1	3	6	77	76	3	2	0	1	2
							1						

Tabelle 5-10: Berechnetes Ramanspektrum von $SrSi_6N_8$. Die Frequenzen sind in cm⁻¹ angegeben, die Zahlen unter den Atomsymbolen zeigen den Anteil des jeweiligen Atoms an der Schwingungsmode an

In Tabelle 5-10 sind 42 Eigenmoden aufgenommen, die wohl aufgrund des begrenzten Auflösungsvermögens der Ramanmessung oder wegen zu geringer Intensität nicht alle auch im Experiment auftreten. Die drei translatorischen Moden sind nicht aufgezählt. Von den 42 echten Schwingungen sollten alle ramanaktiv, aber nicht alle IR-aktiv sein. Da Strontium die mit Abstand größte Masse aller beteiligten Atome hat, partizipiert es nur an den drei Schwingungen mit niedrigster Frequenz. An den höchsten Moden ist fast ausschließlich N1 beteiligt, weil es neben der geringsten Masse als zweifach koordiniertes Atom auch den kürzesten Bindungsabstand zu einem Si-Atom hat (vgl. Kapitel 5.1.3.3). Oberhalb von 650 cm⁻¹ sind alle Moden sehr stark N-dominiert.

An den fett gedruckten Moden bei $\tilde{v} = 505$ und 474 cm⁻¹ ist im Wesentlichen Sil beteiligt. Sil ist das Si-Atom, welches an der Si-Si-Einfachbindung beteiligt ist. Dies deckt sich recht gut mit den in Abbildung 5-14 markierten Banden als auch mit den oben genannten Literaturwerten. Eine genauere Analyse ergab, dass die Schwingungsmode bei 474 cm⁻¹ eindeutig der symmetrischen Si-Si-Streckschwingung zugeordnet werden kann, was in Abbildung 5-15 nochmals veranschaulicht ist. Die Mode bei der leicht höheren Frequenz von 505 cm⁻¹ könnte dann wahrscheinlich der asymmetrischen Si-Si-Valenzschwingung zugeordnet werden.



Abbildung 5-15: Veranschaulichung der Schwingungsmode bei \tilde{v} = 474 cm⁻¹. Die zwei Si1-Atome (violett) bewegen sich entlang *y* mit leichter Komponente in *z*-Richtung aufeinander zu; Sr hellblau, N grün).

5.1.5.2 Infrarotspektroskopie

Abbildung 5-16 zeigt das IR-Spektrum von SrSi₆N₈. Die Zuordnung der Absorptionsbanden ist hier nicht einfach bzw. eindeutig. Laut Literatur ist bei der amorphen Verbindung B₂Si₂O₆ eine Absorption im IR-Spektrum bei $\tilde{\nu} = 880$ cm⁻¹ der Si-Si-Schwingung zuzuordnen. ^[89] Dies könnte hier für die Bande bei 897 bzw. 865 cm⁻¹ zutreffen. In denselben Bereich fallen jedoch auch antisymmetrische Si-N-Si-Valenzschwingungen. ^[90] Analog zur Ramanschwingung bei 474 cm⁻¹ kann hier ebenfalls eine IR-Bande bei der gleichen Wellenzahl gefunden werden. Allerdings liegen in diesem Bereich auch die Si-N-Gitterschwingungen.

Die symmetrischen Si-N-Si-Valenzschwingungen treten bei etwas höheren Wellenzahlen im Bereich von 595 bis 670 cm⁻¹ auf. Auffällig ist des Weiteren die einsame

Bande bei $\tilde{v} = 1094 \text{ cm}^{-1}$, die wohl ebenfalls auf Si-N-Valenzschwingungen zurückzuführen ist.

Im Gegensatz zu dem amorphen Siliciumsesquioxid Si₂O₃, bei dem die Si-Si-Bindung mit der Zeit partiell hydrolysiert wird (Si-H-Bande bei 2265 cm⁻¹), ^[66] finden sich bei der gegen Luft und Feuchtigkeit stabilen Verbindung SrSi₆N₈ keine Si-H-Schwingungen, die bei $\tilde{\nu} = 2200 - 2400$ cm⁻¹ liegen würden.



Abbildung 5-16: IR-Spektrum von $SrSi_6N_8$ im Bereich von 400 bis 4000 cm⁻¹ (KBr-Pressling).

5.1.6 Chemische und thermische Stabilität

Nitridosilicate und allgemein auf Siliciumnitrid basierende Keramiken sind thermisch und chemisch sehr widerstandsfähige Materialien, die in technischen Bereichen die z.B. als Hochtemperaturwerkstoffe (Tiegel, etc.) oder im Motoren- und Turbinenbau vielfältig eingesetzt werden. ^[6] Umso interessanter ist es, das SrSi₆N₈ von der chemischen Stabilität her ebenfalls sehr beständig ist. So greifen sowohl konzentrierte und verdünnte Säuren (HCl, HNO₃, H₂SO₄, Königswasser) als auch Basen (NaOH, NH₃) das reduzierte Silicat auch bei erhöhten Temperaturen (bis mindestens 200 °C) nicht an.

Beim Erhitzen an der Luft beginnt ab etwa 1200 °C die Zersetzung von SrSi₆N₈ zu SiO₂ (Cristobalit) und α -SrSiO₃. Die Reflexe der entstehenden Verbindungen sind deutlich im Pulverdiffraktogramm (vgl. Abbildung 5-17) zu erkennen. So kann man für die Zersetzung von SrSi₆N₈ an Luft folgende Reaktionsgleichung aufstellen:

$$\operatorname{SrSi}_{6}\operatorname{N}_{8} + 6,5 \operatorname{O}_{2} \xrightarrow{>1200^{\circ}C} \operatorname{SrSiO}_{3} + 5 \operatorname{SiO}_{2} + 4 \operatorname{N}_{2}$$
(Gl. 5-3)


Abbildung 5-17: Pulverdiffraktogramm (Cu-K α_1 -Strahlung) von SrSi₆N₈ (aus Einkristalldaten simuliert; unten) und von dem Reaktionsprodukt nach dem Aufheizen auf > 1200 °C (oben). (*) kennzeichnet Reflexe von SiO₂, (#) von α -SrSiO₃.

Da die Hochtemperaturpulverdiffraktometrie nur bis zu Temperaturen von maximal 1200 °C möglich war, konnte die Umwandlung von $SrSi_6N_8$ nicht *in situ* verfolgt werden. Die Messung zeigte jedoch, dass bis 1200 °C keine Phasenumwandlungen erfolgen.

5.1.7 Dotierung von $SrSi_6N_8$ mit Eu^{2+}

Im Zuge der Suche nach neuen Phosphoren für Leuchtdioden (vgl. Kapitel 12) wurde die phasenrein darstellbare reduzierte Verbindung mit Europium dotiert. Europium wurde entweder elementar oder in Form des leichter dosierbaren EuF₃ eingesetzt. Bei einem Dotierungsgrad von bis zu zwei Prozent erhält man bei der Synthese nach Kapitel 5.1.2 ein farbloses grobkristallines Pulver, das unter UV-Bestrahlung ($\lambda = 254$ bzw. 366 nm) leuchtend blau fluoresziert (s. Abbildung 5-18).



Abbildung 5-18: SrSi₆N₈:Eu(2%) an Tageslicht (links) und unter UV-Bestrahlung (λ = 254 und 366 nm; rechts).

Photolumineszenzuntersuchungen zeigen, dass die Verbindung einen sehr effizienten blauen Leuchtstoff mit einer sehr schmalen Emissionsbande bei $\lambda = 452$ nm darstellt (FWHM = 37 nm; vgl. Abbildung 5-19). In Kombination mit einem gelben Emitter (z.B. YAG:Ce³⁺) könnte z.B. eine Leuchtdiode hergestellt werden, die mit einer UV-Primär-LED aus (In,Ga)N durch die Kombination von gelber und blauer Strahlung der Phosphore ein kaltes weißes Gesamtlicht aussendet (vgl. das CIE-Diagramm in Abbildung 3-5, Kapitel 3.1). Die Anregungsbanden sind auf Gitteranregung ($\lambda_{exc} \approx 250$ nm) und direkte Anregung der Eu²⁺-Zentren ($\lambda_{exc} \approx 310$ nm) zurückzuführen. Des Weiteren wurde für die Bandlücke von SrSi₆N₈ ein Wert von etwa 3.3 eV ermittelt. Dies liegt im Bereich von Isolatoren und ist somit ein weiterer Hinweis auf eine lokalisierte *2e2c*-Bindung zwischen den beiden Si1-Atomen in der Kristallstruktur.



Abbildung 5-19: Anregungs- (rot) und Emissionsspektrum (schwarz) von SrSi₆N₈:Eu (2 %). Die schwache Emission bei λ = 625 nm stammt von einer minimalen Verunreinigung an Sr₂Si₅N₈:Eu²⁺.

5.1.8 Quantenchemische Rechnungen

Die Kristallstruktur von SrSi₆N₈ konnte durch theoretische Berechnungen bestätigt werden, die auf der Dichte-Funktional-Theorie beruhen. ^[91] Die Rechnungen wurden mit dem VASP Softwarepaket von *P. Kroll* (RWTH Aachen) durchgeführt. ^[92-94] Dabei wurde sowohl die LDA- als auch die GGA-Näherung (*localized density approximation* bzw. *generalized gradient approximation*) zur Behandlung der Austausch-Korrelations-Energie verwendet. ^[95]

Nachdem die Geometrie der Struktur vollständig optimiert wurde, konnten Gitterparameter erhalten werden, die mit den experimentellen Daten gut übereinstimmen (vgl. Tabelle 5-11). Die DFT-Rechnungen sind für T = 0 K durchgeführt worden. Dabei beobachtet man jedoch, dass die LDA-Ergebnisse die experimentellen Befunde (T_{exp} = Raumtemperatur) im Allgemeinen unterschätzen, während die GGA-Methode die Gitterparameter meist überschätzt. ^[96, 97]

Parameter	experimentell	LDA	GGA
<i>a</i> / Å	7.855(2)	7.8205	7.9355
<i>b</i> / Å	9.259(2)	9.2352	9.3434
<i>c</i> / Å	4.801(1)	4.7769	4.8427
$V/\text{\AA}^3$	349.2(2)	345.0	359.1

Tabelle 5-11: Vergleich der experimentellen und der theoretisch berechneten Gitterparameter von SrSi₆N₈.

Für die Si-Si-Einfachbindung wurden die Werte 233.3 pm (LDA) und 237.7 pm (GGA) erhalten, die ebenfalls gut mit dem experimentellen Bindungsabstand von 235.2(2) pm vergleichbar sind.

Die Natur der kovalenten Si-Si-Bindung wurde des Weiteren mit der "electron localization function" (ELF) zur Beschreibung der lokalen Wahrscheinlichkeit von Elektronenpaarung (\rightarrow Spinpaarungsdichte) analysiert. ^[98, 99] Die ELF ist so normiert, dass sie Werte zwischen 0 und 1 annehmen kann. Werte nahe an 1 bedeuten dabei einen hohen Grad an Elektronenpaarung.

Die Darstellung der ELF-Isofläche des zentralen N₃Si-SiN₃-Fragments ist in Abbildung 5-20 dargestellt. Im Zentrum der Si-Si-Bindung steigt der ELF-Wert auf ein Maximum von 0.99 an, was einer nahezu idealen Paarung von zwei Elektronen innerhalb eines Orbitals entspricht.



Abbildung 5-20: ELF der Valenzelektronen von SrSi₆N₈ (Sr weiß, Si blau, N grün), Blick entlang [001]. Aus Gründen der Übersichtlichkeit zeigt das Bild die zentrale Si-Si-Bindung mit dem roten Elektronenpaar in der Mitte (Nullpunktsverschiebung um (0 $\frac{1}{2}$ $\frac{1}{2}$) gegenüber vorigen Darstellungen), während Bindungsbeiträge nur schwach angedeutet wurden. Gezeigt ist die Iso-Fläche für ELF = 0.88, was in etwa dem Maximum des ELF-Wertes in der Si-N-Bindung entspricht.

5.2 BaSi₆N₈

5.2.1 Versuche zur Darstellung weiterer reduzierter Silicate

Aufgrund der außergewöhnlichen Kristallstruktur von $SrSi_6N_8$ wurde versucht, isotype Verbindungen mit Si³⁺-Ionen zu erhalten, zumal die Existenz und Darstellung weiterer reduzierter Nitridosilicate laut DFT-Berechnungen möglich erscheint (vgl. Abschnitt 6.3.4). Dabei wurden vor allem Ca²⁺ und Ba²⁺ als auch das von Ionenradius und Ladung sehr ähnliche Eu²⁺ als Metallionen in Betracht gezogen.

Reaktionen von elementarem Calcium mit Siliciumdiimid führen bei unterschiedlichen Einwaagen und entsprechend hohen Temperaturen in dem offenen System ausschließlich zu Gemengen von $Ca_2Si_5N_8$ und β -Si₃N₄. Der Ionenradius von Ca^{2+} (114 pm ^[100]) ist anscheinend zu klein für das starre Anionengerüst. Daher wurde in Anlehnung an die Druck-Homologen-Regel, die besagt, dass bei hohen Drücken Verbindungen der niedrigeren Homologen den Strukturtyp der höheren Homologen annehmen, Calcium und Siliciumdiimid in einer Hochdruckpresse zur Reaktion gebracht. Die inhomogene Verteilung der Ca-Späne verhinderte eine quantitative Umsetzung. Auch die Verwendung von nach Literatur ^[101] hergestelltem Ca_3N_2 als Calciumquelle führte bei einer Temperatur von etwa 1400 °C und einem Druck von 9.5 GPa nicht zum gewünschten $CaSi_6N_8$.

Auch die Herstellung von EuSi₆N₈ war mit keiner zu SrSi₆N₈ analogen Synthesevariante erfolgreich. Als Produkte wurden ähnlich den Versuchen mit Calcium immer Gemenge von Eu₂Si₅N₈ ^[102] und β -Si₃N₄ isoliert. Gründe hierfür sind evtl. die unterschiedlichen elektronischen Eigenschaften von Erdalkali- und Seltenerd-Ion oder die verschiedenen Redoxpotentiale (ϵ_0 (Sr / Sr²⁺) = -2.89 V; ϵ_0 (Eu / Eu²⁺) = -2.80 V, ϵ_0 (Eu²⁺ / Eu³⁺) = -0.35 V). ^[103] Hier wäre denkbar, dass bei der Reduktion von Si⁴⁺ die gleichzeitige Oxidation nicht bei Eu²⁺ endet, sondern Eu³⁺ gebildet wird. Dieses wiederum kann dann wahrscheinlich aber nicht in der MSi₆N₈-Struktur stabilisiert werden. Dies zeigen auch die Ergebnisse der Eu-Dotierung von SrSi₆N₈ in Kapitel 5.1.7. Hier sind im Emissionsspektrum neben der Eu²⁺-Bande keine Eu³⁺-Emissionslinien zu erkennen.

Erfolg versprechend war dagegen die Synthese des $BaSi_6N_8$, da in der Chemie der Nitrido- und Oxonitridosilicate Strontium- und Bariumverbindungen im Gegensatz zu denen des Calciums tendenziell eher isotyp sind. Ein gutes Beispiel hierfür stellen die Nitridosilicate $M_2Si_5N_8$ (M = Ca, Sr, Ba) dar. $Sr_2Si_5N_8$ und $Ba_2Si_5N_8$ bilden eine isotype Struktur aus (orthorhombisch, *Pmn2*₁), ^[104] die phasenrein in größeren Mengen erhältlich sind. Dagegen ist Ca₂Si₅N₈ monoklin (*C*1*c*1) ^[105] und schwieriger phasenrein zu reproduzieren, da die Bildungsparameter bzgl. Temperatur und Eduktzusammensetzung in engeren Bereichen einzuhalten sind.

Führt man die Synthese von BaSi₆N₈ analog zu der von SrSi₆N₈ durch (Kap. 5.1.2), so entsteht nicht das gewünschte Produkt, sondern ausschließlich die in diesem System sehr stabile Verbindung BaSi₇N₁₀, die von *Huppertz* bereits 1997 hergestellt wurde. ^[106] Grund hierfür ist die übermäßige Verdampfung des Bariummetalls, das aus dem nicht verschweißten Wolframtiegel bei den hohen Reaktionstemperaturen von über 1600 °C problemlos entweichen kann und sich am Kieselglasreaktor niederschlägt. Die Bildung von homologem SrSi₇N₁₀ ist bei der Synthese von SrSi₆N₈ anscheinend nicht begünstigt, obwohl diese Verbindung ebenfalls existiert. ^[15] Außerdem bildet sich bei Verwendung von nicht destilliertem, sauerstoffhaltigem Barium die homöotype oxidierte Verbindung BaSi₆N₈O (vgl. Kapitel 6).

5.2.2 Synthese und EDX-Analyse von BaSi₆N₈

Die erfolgreiche Synthese von BaSi₆N₈ gelang erst bei Verwendung von sauerstofffreien Edukten und Tantal-Ampullen als Reaktionsgefäßen, die gasdicht verschweißt wurden. Als Ausgangssubstanzen dienten in einem typischen Experiment 29.3 mg (0.07 mmol) "Ba₃N₂" (vgl. Fußnote ^{*1} auf S. 30) und 59.5 mg (1.02 mmol) "Si(NH)₂". Die Edukte wurden in der Glove-Box mit einem Achatmörser innig vermengt und dann in eine Ta-Ampulle (ca. 1 x 3 cm) gefüllt. Nach dem Verschweißen der Ampulle mit Ta-Deckeln unter einem Argon-Gasdruck von etwa 600 mbar wurde die Ampulle im Hochfrequenzofen unter Argonatmosphäre erhitzt. Die Ampulle konnte nicht mit Stickstoff gefüllt werden, da sich bei höheren Temperaturen verschiedene Tantalnitride bilden würden. Ähnlich zur Synthese von SrSi₆N₈ wurde die Temperatur zunächst innerhalb von drei Stunden auf 1640 °C erhöht, dieser Wert für sechs Stunden beibehalten und anschließend langsam innerhalb von 30 Stunden auf 900 °C abgekühlt. Anschließend wurde die Ampulle durch Abschalten des Ofens innerhalb von etwa 30 Minuten auf Raumtemperatur abgekühlt. Es wurde ein feinkristallines Produktgemenge von BaSi₆N₈ und BaSi₇N₁₀ erhalten, das durch die Anwesenheit von elementarem Silicium grau erscheint.

Die EDX-Analyse (vgl. Abbildung 5-21) stimmt sehr gut mit den erwarteten Werten für $BaSi_6N_8$ überein. Auch die Abwesenheit von Sauerstoff, der bei der oxidierten Verbindung $BaSi_6N_8O$ signifikant nachgewiesen werden konnte (s. Kapitel 6.2), ist ein Hinweis auf die Existenz der reduzierten Verbindung: $BaSi_6N_8$, 417.95 g·mol⁻¹, Ba 34.9 (ber. 32.9), Si 38.8 (40.3), N 26.3 (26.8) Gewichts-%.





5.2.3 Röntgenographische Charakterisierung und Kristallstruktur

5.2.3.1 Rietveldverfeinerung

Da BaSi₆N₈ bislang nur als mikrokristallines Pulver erhalten werden konnte, konnten noch keine Einkristall-Untersuchungen durchgeführt werden. Deshalb wurden Orts- und Gitterparameter mit Hilfe der Rietveldanpassung ^[27] eines Pulverdiffraktogramms ausgehend von den kristallographischen Daten des isotypen SrSi₆N₈ verfeinert (vgl. Abbildung 5-22). Das Diffraktogramm enthält einige Reflexe der Fremdphasen BaSi₇N₁₀ und Silicium, die bei der Verfeinerung berücksichtigt wurden.



Abbildung 5-22: Beobachtetes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Röntgenpulverdiffraktogramm sowie Differenzplot und mögliche Reflexpositionen (Striche) der drei Phasen (oben: $BaSi_7N_{10}$, Mitte: Si, unten: $BaSi_6N_8$) (Cu-K α_1 -Strahlung).

In Tabelle 5-12 sind alle Ergebnisse der Verfeinerung zusammengefasst, während Tabelle 5-13 die verfeinerten Atompositionen auflistet.

.	
Kristallsystem	orthorhombisch
Raumgruppe	<i>Imm</i> 2 (Nr. 44)
Gitterparameter / pm	a = 793.16(1), b = 934.37(2)
	c = 483.570(6)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	358.38(1)
Beugungswinkelbereich (Cu-K α_1 -Strahlung)	$5^\circ \le 2\theta \le 90^\circ$
Anzahl Datenpunkte	8499
Anzahl beobachteter Reflexe	101
Profilparameter	18
Atomparameter (alle drei Phasen)	24
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0355, R_p = 0.0238$
	$R_F^2 = 0.0662, R_F = 0.0546$
	$\chi^2 = 1.104$

Tabelle 5-12: Details der Rietveldverfeinerung von BaSi₆N₈

Tabelle 5-13: Aus der Rietveldanpassung verfeinerte Ortsparameter von BaSi₆N₈, Standardabweichungen in Klammern

Atom	Wyck.	x	у	Ζ	U_{eq}
Ba1	2 <i>b</i>	0	0	0.814(2)	0.0325(6)
Si1	4 <i>d</i>	1/2	0.8733(4)	0.854(2)	0.024(2)
Si2	8 <i>e</i>	0.7977(3)	0.3396(4)	0.854(2)	0.026(2)
N1	4 <i>c</i>	0.7862(9)	0	0.346(4)	0.040(5)
N2	4 <i>d</i>	0	0.686(2)	0.691(2)	0.039(6)
N3	8 <i>e</i>	0.3205(9)	0.8008(8)	0.694(2)	0.024(4)

5.2.3.2 Kristallstruktur von BaSi₆N₈

Die Kristallstruktur von BaSi₆N₈ ist isotyp zur analogen Strontiumverbindung (s. Abschnitt 5.1.3.3). Durch das etwas größere Bariumion ($r_{(Sr}^{2+}) = 132$ pm, $r_{(Ba}^{2+}) = 149$ pm ^[103]) wird die Elementarzelle etwas vergrößert. So verlängert sich die *a*-Achse von 785.5 pm in SrSi₆N₈ um 1.0 % auf 793.2 pm in BaSi₆N₈. Ebenso wird die *b*-Achse um ebenfalls etwa 1.0 % von 925.9 auf 934.4 pm und die *c*-Achse um 0.8 % von 480.1 auf 483.6 pm gestreckt.

Das bedeutet eine Volumenvergrößerung um nur 1.6 % von $352.8 \cdot 10^6 \text{ pm}^3$ auf $358.4 \cdot 10^6 \text{ pm}^3$. Das relativ starre dreidimensional verknüpfte Anionengerüst (vgl. Abbildung 5-4 rechts) lässt also keine Vergrößerung der Elementarzelle in dem Maße zu, wie sie die Ionenradien der Metallionen nahe legen würden (Ba²⁺ ist über zehn Prozent größer als Sr²⁺). Die zentrale Si-Si-Einfachbindung ist in BaSi₆N₈ mit 234.6 pm sogar leicht kürzer als in der homologen Sr-Verbindung (235.2 pm). Des Weiteren sind alle interatomaren Abstände und Winkel in den beiden Verbindungen sehr ähnlich (vgl. Tabelle 5-14).

Tabelle 5-14: Ausgewählte interatomare Abstände / pm und Winkel in BaSi₆N₈, Standardabweichungen in Klammern

Ba1-N1	280.46(4) (2x)	Si1-N2	170.58(3)	Si2-N	162.55(3)
Ba1-N2	296.70(6) (2x)	Si1-N3	174.14(2) (2x) Si2-N	173.74(2)
Ba1-N1	305.70(5) (2x)	Si1-Si1	234.60(5)	Si2-N	175.13(3)
Ba1-N3	317.36(5) (4x)			Si2-N	176.40(3)
N2-Si1-N3	107.143(5)° (2x)	N1-Si2-N3	101.449(8)°	Si2-N1-Si2	132.02(2)°
N3-Si1-N3	108.12(2)°	N2-Si2-N3	103.12(2)°	Si1-N2-Si2	109.481(5)° (2x)
Si1-Si1-N2	108.784(7)°	N2-Si2-N3	105.560(5)°	Si2-N2-Si2	130.24(2)°
Si1-Si1-N3	112.68(2)° (2x)	N3-Si2-N3	106.522(5)°	Si1-N3-Si2	115.750(5)°
		N1-Si2-N3	118.59(2)°	Si2-N3-Si2	118.741(5)°
		N1-Si2-N2	120.22(2)°	Si1-N3-Si2	123.19(2)°

5.2.4 ²⁹Si-NMR-Spektroskopie

Eine weitere Art des Vergleichs von BaSi₆N₈ und SrSi₆N₈ liefert die NMR-Spektroskopie. Da die isotypen Kristallstrukturen auch in den interatomaren Abständen sehr ähnlich sind, wird eine sehr ähnliche chemische Verschiebung für die ²⁹Si-Resonanzen erwartet. Da das gewünschte Produkt in ausreichender Menge nicht einphasig erhalten werden konnte, wurde auch bei der NMR-spektroskopischen Charakterisierung ein Gemenge aus BaSi₆N₈ und BaSi₇N₁₀ untersucht (Si wurde mit konz. KOH-Lösung herausgewaschen).

^{*} Die Genauigkeit der Abstände und Winkel wurde aus dem GSAS-Programm übernommen, ist jedoch aus den Pulverdaten real nicht zu erreichen.

Abbildung 5-23 zeigt das zugehörige Spektrum. Man erkennt mehrere Resonanzen im Bereich von $\delta = -55$ ppm sowie ein separates Signal bei $\delta = -28$ ppm.



Abbildung 5-23: ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrum eines Gemenges von $BaSi_6N_8$ und $BaSi_7N_{10}$ ((Wiederholzeit 128000 sec, Rotationsfrequenz 10 kHz).

Um die Signale den beiden Verbindungen zuordnen zu können, wurde eine phasenreine Probe von BaSi₇N₁₀ nach Lit. [106] hergestellt und dessen NMR-Spektrum aufgenommen. Abbildung 5-24 zeigt einen Vergleich beider NMR-Spektren.



Abbildung 5-24: Vergleich der ²⁹Si-NMR-Spektren eines Gemenges von $BaSi_6N_8$ / $BaSi_7N_{10}$ (oben) und einphasigem $BaSi_7N_{10}$ (unten). Die beiden Resonanzen, die dem $BaSi_6N_8$ zuzuordnen sind, sind markiert.

Tabelle 5-15 ordnet die verschiedenen Signale mit deren integrierten Intensitäten den beiden Nitridosilicaten zu. Aufgrund sehr hoher Relaxationszeiten der Si-Atome konnten zwar keine komplett ausrelaxierten Resonanzen gemessen und somit auch kein exaktes Integralverhältnis bestimmt werden. Wegen des vergleichbaren Anwachsens der Signale bei steigenden Wiederholzeiten können die relativen Intensitäten jedoch in guter Näherung angegeben werden.

Phase	δ/ppm	Relative Intensität der
		Signale in jeweiliger Phase
BaSi ₆ N ₈	- 28.0	1
	- 54.3	2
BaSi ₇ N ₁₀	- 44.1	1
	- 48.9	2
	- 57.1	1
	- 62.4	2
	- 66.4	1

Tabelle 5-15: Zuordnung der NMR-Signale aus Abbildung 5-24 (oberes Spektrum)

Aus der sehr guten Übereinstimmung der beiden erhaltenen Spektren können die Resonanzen von BaSi₇N₁₀ eindeutig zugeordnet werden. Auch deren Intensitätsverhältnisse von etwa 1 : 2 : 1 : 2 : 1 lassen sich sehr gut mit den sieben kristallographisch unterschiedlichen Si-Lagen in der Kristallstruktur vereinbaren. Die beiden noch nicht zugeordneten Signale bei δ = -28.0 und -54.3 ppm sind der reduzierten Phase BaSi₆N₈ zugehörig. Die Ähnlichkeit mit dem NMR-Spektrum des isotypen SrSi₆N₈ (δ (N₃Si-SiN₃) = -27.9 und δ (SiN₄) = -52.0 ppm) fällt dabei ins Auge. Die Tatsache, dass die SiN₄-Resonanz des Si2-Atoms stärker (Δ_{δ} = 2.3 ppm) verschoben ist als die des Si1-Atoms (Δ_{δ} = 0.1 ppm), ist darauf zurückzuführen, dass Si2 in der zweiten Koordinationssphäre kleinere Si-M-Abstände aufweist (M = Sr, Ba) als Si1 (vgl. Tabelle 5-16). Somit wirkt sich die Anwesenheit eines unterschiedlichen Metallions (Sr²⁺ bzw. Ba²⁺) stärker auf die Elektronen in Si2 als in Si1 aus.

		,
	SrSi ₆ N ₈	BaSi ₆ N ₈
$\underline{Si1} - M (M = Sr bzw. Ba)$	410.06(8) (2x)	410.09 (2) (2x)
	415.35(6)	410.33(8)
$\underline{Si2} - M (M = Sr bzw. Ba)$	352.75(6)	352.48(5)
	362.58(5)	359.69(5)
	369.40(5)	373.58(5)

Tabelle 5-16: Näheste Silicium-Metall-Abstände / pm in MSi₆N₈ (M = Sr, Ba)

5.2.5 IR-Spektroskopie

Die Infrarotspektren eines Gemenges von BaSi₆N₈ und BaSi₇N₁₀ sowie des reinen BaSi₇N₁₀ sind ähnlich zu der Darstellung der NMR-Spektren in Abbildung 5-25 gezeigt. Vernachlässigt man Unterschiede in der Transmission, so gleichen sich beide Spektren sehr stark. Das ist darauf zurückzuführen, dass sowohl BaSi₆N₈ als auch BaSi₇N₁₀ Gerüstsilicate sind, bei denen die genaue Zuordnung der Schwingungsbanden sehr schwierig ist. Die Si-N-Gitterschwingungen liegen bei niedrigen Wellenzahlen um 400 bis 500 cm⁻¹, Si-N-Si-Valenzschwingungen absorbieren bei höheren Werten um 900 cm⁻¹ (vgl. auch Kapitel 5.1.5.2). Auffällig ist des Weiteren die Bande bei $\tilde{\nu} = 1424$ cm⁻¹, die von BaSi₆N₈ stammen sollte. Da sich keine analoge Schwingung im IR-Spektrum von SrSi₆N₈ findet, ist hier eine Interpretation schwierig. Am wahrscheinlichsten ist die Verunreinigung mit einem amorphen Nebenprodukt.



Abbildung 5-25: Infrarotspektren von BaSi₇N₁₀ (oben) und einem Gemenge aus BaSi₆N₈ und BaSi₇N₁₀ (unten). Bis auf die Bande bei $\tilde{\nu}$ = 1424 cm⁻¹ sind beide Spektren sehr ähnlich (vgl. Text).

6 Das Oxonitridosilicat BaSi₆N₈O

6.1 Vom reduzierten zum normalvalenten Silicat

Die zentrale Verbindungsklasse dieser Arbeit sind die Oxonitridosilicate. Diese so genannten Sione sind vor allem wegen ihrer hohen chemischen und thermischen Widerstandsfähigkeit und ihrer großen Härte ^[107] von industrieller Bedeutung. Wie anfangs bereits erwähnt genießen diese Materialien auch wachsendes Interesse als Wirtsgitter für die Entwicklung von Phosphoren zur Anwendung z.B. in Leuchtdioden.

Führt man eine Synthese ähnlich der von SrSi₆N₈ durch (vgl. Kapitel 5.1.2) und setzt dem Eduktgemenge zusätzlich Sauerstoff z.B. in Form von Bariumcarbonat zu, so gelangt man zur analogen oxonitridischen Variante, dem Silicat BaSi₆N₈O. Hier findet formal eine Insertion von Sauerstoff in die Si-Si-Bindungen des BaSi₆N₈ statt. Ein zu BaSi₆N₈O isotypes Oxonitridoalumosilicat mit der Summenformel Sr₂Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x} (x \approx 2) wurde bereits 1999 von *Shen* et al. beschrieben (vgl. Kapitel 6.3.4).^[71]

6.2 Synthese und EDX-Analytik von BaSi₆N₈O

Als Ausgangssubstanzen für die Darstellung von BaSi₆N₈O dienten 98.7 mg (0.50 mmol) BaCO₃ sowie 156.3 mg (2.69 mmol) Siliciumdiimid. Nach der Einwaage und dem innigen Verreiben in einem Achatmörser und Überführung in einen Wolfram-Tiegel erfolgte die Erwärmung im Hochfrequenz-Ofen unter Stickstoffatmosphäre. Dabei wurde analog zur Darstellung von SrSi₆N₈ die Temperatur zunächst mit einer Heizrate von etwa 9 K / min auf 1630 °C erhöht. Nach Beibehaltung dieses Wertes für weitere 6 h senkte man innerhalb von 12 h die Temperatur langsam auf 900 °C, bevor der Tiegel durch Abschalten des Ofens rasch auf Raumtemperatur abgekühlt wurde. Man erhielt gemäß Gleichung 6-1 röntgenographisch phasenreines BaSi₆N₈O, das als farbloses, grobkristallines Pulver anfiel. Die Ausbeute betrug bis zu 80 % bezogen auf BaCO₃.

$$BaCO_3 + 6 "Si(NH)_2" \rightarrow BaSi_6N_8O + CO_2 + 2 N_2 + 6 H_2$$
 (Gl. 6-1)



Abbildung 6-1 zeigt die Aufnahme eines $BaSi_6N_8O$ -Kristalls unter dem Rasterelektronenmikroskop.

Abbildung 6-1: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme eines Kristalls von BaSi₆N₈O.

Die Zusammensetzung der Verbindung wurde mittels EDX-Analysen (Abbildung 6-2) bestätigt. Hierbei konnten signifikante Mengen an Sauerstoff nachgewiesen werden, die bei der EDX-Untersuchung des $BaSi_6N_8$ nicht auftraten: $BaSi_6N_8O$, 433.95 g·mol⁻¹, Ba 33.6 (ber. 31.6), Si 36.3 (38.8), N 26.0 (25.8), O 4.1 (3.7) Gew.-%.



Abbildung6-2:EDX-SpektrumvonBaSi₆N₈O(Beschleunigungsspannung12 kV; beschichtet mit Kohlenstoff).

6.3 Röntgenographische Charakterisierung

6.3.1 Einkristallstrukturanalyse

Nach der Erfassung der Reflexintensitäten eines unter dem Polarisationsmikroskop ausgewählten Kristalls auf dem IPDS-Diffraktometer konnte die Kristallstruktur in der Raumgruppe *Imm2* gelöst werden, was bei einem Vergleich der Strukturen von BaSi₆N₈O, Sr₂Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}, BaSi₆N₈ und SrSi₆N₈ auch nicht weiter verwundert (s. Kapitel 6.3.4). Die Strukturlösung erfolgte bezüglich der Schweratome mit Direkten Methoden, ^[28] Sauerstoff und Stickstoff wurden mittels Differenz-Fourier-Synthese lokalisiert. Die Verfeinerung konvergierte schließlich gegen *R*1 = 0.0144 und *wR*2 = 0.0355 (alle Daten), wobei alle Atome anisotrop verfeinert werden konnten. Die Ergebnisse der Kristallstrukturanalyse sind in Tabelle 6-1 aufgelistet. Die Ortsparameter sowie die äquivalenten isotropen Auslenkungsparameter sind in Tabelle 6-2, die anisotropen Auslenkungsparameter in Tabelle 6-3 zusammengefasst.

Summenformel BaSi ₆ N ₈ O Molmasse / g·mol ⁻¹ 433.95 Kristallsystem orthorhombisch Raumgruppe $Imm2$ (Nr. 44) Diffraktometer STOE IPDS Strahlung λ / pm 71.073 (Mo-K α) Kristallgröße / mm ³ 0.07 × 0.04 × 0.03 Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³ 379.4(2) Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle 2 Röntgenographische Dichte ρ / g·cm ⁻³ 3.798 F(000) 408 Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹ 6.167 Messtemperatur / K 293(2) Messtemperatur / K 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) 618 Absorptionskorektur numerisch min / max. Transmission 0.674 / 0.805 Zahl der verfeinerten Parameter 44 min / max. Restelektronendichte/ c Å ⁻³ -0.781 / 0.981 Flack-Parameter -0.02(2) GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Date		
Molmasse / g·mol ⁻¹ 433.95KristallsystemorthorhombischRaumgruppeJmm2 (Nr. 44)DiffraktometerSTOE IPDSStrahlung λ / pm71.073 (Mo-K α)Kristallgröße / mm³0.07 × 0.04 × 0.03Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm³379.4(2)Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle2Röntgenographische Dichte ρ / g·m³3.798F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm³6.167Messtemperatur / K293(2)Messterngeratur / K293(2)gemessene Reflexintensitäten2021symmetrieunabhängige Reflexe630davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$)618Absorptionskorefturnumerischmin. / max. Transmission0.674 / 0.805Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e Ų0.781 / 0.981Flack-Parameter0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten)R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354 <i>R</i> -Werte (<i>F_o^2</i> $\ge 2\sigma(F_o^2)$) <i>R</i> 1 = 0.0139, wR2 = 0.0354Wichtungsschema $w^1 = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2]/3$	Summenformel	BaSi ₆ N ₈ O
KristallsystemorthorhombischRaumgruppe $lmm2$ (Nr. 44)DiffraktometerSTOE IPDSStrahlung λ / pm 1.073 (Mo-K α)Kristallgröße / mm³ $0.07 \times 0.04 \times 0.03$ Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm³ $379.4(2)$ Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle2Röntgenographische Dichte ρ / g·cm³ 3.798 F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm¹¹ 6.167 Messtemperatur / K $293(2)$ gemessene Reflexintensitäten 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) 618 Absorptionskorrekturnumerischmin / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min / max. Restelektronendichte / e ų $0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^1 = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P_i^2; P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_o^2] / 3$	Molmasse / $g \cdot mol^{-1}$	433.95
Raumgruppe Imm2 (Nr. 44) Diffraktometer STOE IPDS Strahlung λ / pm 71.073 (Mo-K α) Kristallgröße / mm ³ 0.07 × 0.04 × 0.03 Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³ 379.4(2) Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle 2 Röntgenographische Dichte ρ / g·cm ⁻³ 3.798 F(000) 408 Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹ 6.167 Messtemperatur / K 293(2) Messtereich /° 3.28 ≤ θ ≤ 30.19 gemessene Reflexintensitäten 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2 \sigma(F_o^2)$) 618 Absorptionskorrektur numerisch min / max. Transmission 0.674 / 0.805 Zahl der verfeinerten Parameter 44 min / max. Restelektronendichte / e Å ³⁻³ -0.781 / 0.981 Flack-Parameter 0.02(2) GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) R1 = 0.0134, wR2 = 0.0355 <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2 \sigma(F_o^2)$) <i>R</i> 1 = 0.0139	Kristallsystem	orthorhombisch
Diffraktometer STOE IPDS Strahlung λ / pm 71.073 (Mo-K α) Kristallgröße / mm ³ 0.07 × 0.04 × 0.03 Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³ 379.4(2) Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle 2 Röntgenographische Dichte ρ / g-cm ⁻³ 3.798 F(000) 408 Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹ 6.167 Messtemperatur / K 293(2) gemessene Reflexintensitäten 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) 618 Absorptionskorrektur numerisch min / max. Transmission 0.674 / 0.805 Zahl der verfeinerten Parameter 44 min / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981 Flack-Parameter -0.02(2) GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354 Wichtungsschema w ⁻¹ = $\sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2]/3 $	Raumgruppe	<i>Imm</i> 2 (Nr. 44)
Strahlung λ / pm 71.073 (Mo-K α) Kristallgröße / mm ³ 0.07 × 0.04 × 0.03 Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³ 379.4(2) Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle 2 Röntgenographische Dichte ρ / g·cm ³ 3.798 F(000) 408 Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹ 6.167 Messtemperatur / K 293(2) Messtemperatur / K 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) 618 Absorptionskorettur numerisch min. / max. Transmission 0.674 / 0.805 Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981 Flack-Parameter -0.02(2) GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354 Wichtungsschema w ⁻¹ = $\sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2]/3$	Diffraktometer	STOE IPDS
Kristallgröße / mm³ $0.07 \times 0.04 \times 0.03$ Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm³ $379.4(2)$ Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle2Röntgenographische Dichte ρ / g·cm³ 3.798 F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm²¹ 6.167 Messtemperatur / K $293(2)$ Messbereich / ° $3.28 \le \theta \le 30.19$ gemessene Reflexintensitäten 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) 618 Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å-³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0134, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Gitterparameter / pm $a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)$ Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³ 379.4(2)Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle2Röntgenographische Dichte ρ / g·cm ⁻³ 3.798F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹ 6.167Messtemperatur / K293(2)Messbereich / °3.28 $\leq \theta \leq 30.19$ gemessene Reflexintensitäten2021symmetrieunabhängige Reflexe630davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission0.674 / 0.805Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten)R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354Wichtungsschemaw ⁻¹ = $\sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Kristallgröße / mm ³	$0.07 \times 0.04 \times 0.03$
Zellvolumen / 10 ⁶ pm³379.4(2)Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle2Röntgenographische Dichte ρ / g·cm³3.798F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm¹6.167Messtemperatur / K293(2)Messbereich / °3.28 ≤ θ ≤ 30.19gemessene Reflexintensitäten2021symmetrieunabhängige Reflexe630davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$)618Absorptionskoretkurnumerischmin. / max. Transmission0.674 / 0.805Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e ų-0.781 / 0.981Flack-Parameter0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) <i>R</i> 1 = 0.0144, <i>wR</i> 2 = 0.0355 <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) <i>R</i> 1 = 0.0139, <i>wR</i> 2 = 0.0354Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Gitterparameter / pm	a = 810.5(2), b = 967.8(2), c = 483.7(1)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle2Röntgenographische Dichte $\rho / g.cm^{-3}$ 3.798F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm^{-1} 6.167Messtemperatur / K293(2)Messbereich / °3.28 ≤ $\theta \le 30.19$ gemessene Reflexintensitäten2021symmetrieunabhängige Reflexe630davon beobachtete Reflexe ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$)618Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission0.674 / 0.805Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) <i>R</i> 1 = 0.0134, <i>wR</i> 2 = 0.0355 <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) <i>R</i> 1 = 0.0139, <i>wR</i> 2 = 0.0354Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	379.4(2)
Röntgenographische Dichte $\rho / g \cdot cm^{-3}$ 3.798 F(000) 408 Absorptionskoeffizient μ / mm^{-1} 6.167 Messtemperatur / K 293(2) Messbereich / ° 3.28 < θ < 30.19	Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	2
F(000)408Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹ 6.167Messtemperatur / K293(2)Messbereich / °3.28 < θ < 30.19	Röntgenographische Dichte $\rho / g \cdot cm^{-3}$	3.798
Absorptionskoeffizient μ / mm^{-1} 6.167Messtemperatur / K293(2)Messbereich / ° $3.28 \le \theta \le 30.19$ gemessene Reflexintensitäten2021symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618 Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2$; $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	F(000)	408
Messtemperatur / K 293(2) Messbereich / ° $3.28 \le \theta \le 30.19$ gemessene Reflexintensitäten 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618 Absorptionskorrektur numerisch min. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Absorptionskoeffizient μ / mm^{-1}	6.167
Messbereich / ° $3.28 \le \theta \le 30.19$ gemessene Reflexintensitäten 2021 symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618 Absorptionskorrektur numerisch min. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Messtemperatur / K	293(2)
gemessene Reflexintensitäten2021symmetrieunabhängige Reflexe 630 davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618 Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Messbereich / °	$3.28 \le \theta \le 30.19$
symmetrieunabhängige Reflexe630davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission0.674 / 0.805Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	gemessene Reflexintensitäten	2021
davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ 618Absorptionskorrekturnumerischmin. / max. Transmission0.674 / 0.805Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	symmetrieunabhängige Reflexe	630
Absorptionskorrektur numerisch min. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	618
min. / max. Transmission $0.674 / 0.805$ Zahl der verfeinerten Parameter 44 min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ $-0.781 / 0.981$ Flack-Parameter $-0.02(2)$ GooF 1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Absorptionskorrektur	numerisch
Zahl der verfeinerten Parameter44min. / max. Restelektronendichte / e Å ⁻³ -0.781 / 0.981Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	min. / max. Transmission	0.674 / 0.805
min. / max. Restelektronendichte / e Å-3-0.781 / 0.981Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Zahl der verfeinerten Parameter	44
Flack-Parameter-0.02(2)GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	min. / max. Restelektronendichte / e Å $^{-3}$	-0.781 / 0.981
GooF1.125 <i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	Flack-Parameter	-0.02(2)
<i>R</i> -Werte (alle Daten) $R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355$ <i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0, F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	GooF	1.125
R-Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$ $R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354$ Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	<i>R</i> -Werte (alle Daten)	R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355
Wichtungsschema $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$ $P = [Max(0,F_o^2) + 2 F_c^2] / 3$	<i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0139, wR2 = 0.0354
$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$	Wichtungsschema	$w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0246 P)^2;$
		$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

Tabelle 6-1: Ergebnisse der Einkristallstrukturanalyse von BaSi₆N₈O

Atom	Wyck.	x	у	Ζ	U_{eq}
Bal	2 <i>a</i>	0	1/2	0	0.01101(9)
Si1	4 <i>d</i>	1/2	0.65846(9)	-0.0245(4)	0.0053(2)
Si2	8 <i>e</i>	0.19680(6)	0.15906(6)	-0.0206(2)	0.0031(2)
N1	4 <i>c</i>	0.2246(4)	1/2	0.4466(6)	0.0061(7)
N2	4 <i>d</i>	0	0.8133(3)	0.8256(5)	0.0043(5)
N3	8 <i>e</i>	-0.3237(3)	0.7199(2)	-0.1812(4)	0.0055(3)
01	2 <i>b</i>	0	0	0.3883(7)	0.0108(7)

Tabelle 6-2: Verfeinerte Ortsparameter und äquivalente isotrope Auslenkungsparameter U_{eq} / Å², Standardabweichungen in Klammern

Tabelle 6-3: Anisotrope Auslenkungsparameter / Å², Standardabweichungen in Klammern

Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Ba1	0.0120(2)	0.0109(2)	0.0102(2)	0	0	0
Si1	0.0028(3)	0.0105(4)	0.0026(6)	-0.0006(4)	0	0
Si2	0.0027(2)	0.0039(3)	0.0027(4)	0.0002(3)	0.0002(3)	-0.0002(2)
N1	0.007(2)	0.003(2)	0.009(2)	0	-0.002(1)	0
N2	0.004(2)	0.007(2)	0.002(1)	0.0005(9)	0	0
N3	0.0059(8)	0.0087(9)	0.0019(8)	-0.0020(6)	0.0008(6)	-0.0033(7)
01	0.014(2)	0.004(2)	0.014(2)	0	0	0

6.3.2 Pulverdiffraktometrische Untersuchung und Rietveldverfeinerung

Die röntgenpulverdiffraktometrischen Messungen von BaSi₆N₈O wurden mittels eines STOE STADI P Diffraktometers und Mo-K α_1 -Strahlung ($\lambda = 70.93$ pm) durchgeführt. Die Endergebnisse der Rietveldverfeinerung sind in Tabelle 6-4 aufgelistet. Abbildung 6-3 zeigt das Pulverdiffraktogramm mit Anpassung und Differenzplot, Fremdreflexe sind dabei nicht zu erkennen.

Kristallsystem	orthorhombisch
Raumgruppe	<i>Imm</i> 2 (Nr. 44)
Gitterparameter / pm	a = 808.76(3), b = 967.13(3), c = 483.68(2)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	378.32(2)
Beugungswinkelbereich (Mo-K α_1 -Strahlung)	$5^\circ \le 2\theta \le 60^\circ$
Anzahl Datenpunkte	5499
Anzahl beobachteter Reflexe	357
Profilparameter	14
Atomparameter	28
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0476, R_p = 0.0371$
	$R_F^2 = 0.0885, R_F = 0.0565$
	$\chi^2 = 0.9814$

 Tabelle 6-4:
 Ergebnisse der Rietveldverfeinerung von BaSi₆N₈O



Abbildung 6-3: Beobachtetes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Röntgen-Pulverdiffraktogramm sowie Differenzplot und mögliche Reflexpositionen (Striche) von BaSi₆N₈O (Mo-K α_1 -Strahlung).

Obwohl sich das Barium-Sion im Vergleich zu der reduzierten Verbindung $BaSi_6N_8$ nur um ein insertiertes Sauerstoffatom in die Si-Si-Bindung unterscheidet (siehe *Kristallstrukturbeschreibung*) und in derselben Raumgruppe kristallisiert, unterscheiden sich die Pulverdiffraktogramme beider Verbindungen vor allem in den beiden intensivsten Reflexen wesentlich voneinander, wie Abbildung 6-4 zeigt.



Abbildung 6-4: Vergleich der untergrundkorrigierten Pulverdiffraktogramme von BaSi₆N₈ (verunreinigt mit BaSi₇N₁₀ (#) und Silicium (*); oben) und BaSi₆N₈O (unten); Cu-K α ₁-Strahlung. Beide Silicate kristallisieren in der orthorhombischen Raumgruppe *Imm*2.

6.3.3 Kristallstrukturbeschreibung

Wie erwähnt kristallisiert BaSi₆N₈O isotyp mit dem von *Shen* et al. beschriebenen Sialon Sr₂Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x} (x \approx 2). Die Kristallstruktur von BaSi₆N₈O ist in Abbildung 6-5 dargestellt. Für das Sialon wurden z.T. Mischbesetzungen Si/Al und O/N postuliert, ^[71] während die Ergebnisse der Röntgenstrukturanalyse in Verbindung mit den Gitterenergie-Berechnungen (s. Kapitel 6.6) und den ²⁹Si-NMR-spektroskopischen Befunden (vgl. Kapitel 6.4) eine O/N-Ausordnung im Barium-Oxonitridosilicat sehr wahrscheinlich erscheinen lassen.



Abbildung 6-5: Kristallstruktur von $BaSi_6N_8O$, Blick entlang [001]. Die $Si(O,N)_4$ -Tetraeder sowie die Elementarzelle sind eingezeichnet; Ba dunkelgrau, N blau, O rot. Die im Text diskutierten Wyckoff-Positionen 2*b* und 4*c* sind markiert.

Das Barium-Sion ist also aus SiN₄- und SiON₃-Tetraedern aufgebaut. Dabei befinden sich zwei kristallographisch unterscheidbare Si-Lagen auf den Wyckoff-Positionen 4d (SiON₃) und 8e (SiN₄). Die Tetraeder sind ausschließlich über Ecken verknüpft, wobei Stickstoff sowohl zweifach (N^[2]) als auch dreifach verbrückend (N^[3]) auftritt, während Sauerstoff nur zwei Si-Atome verbindet (O^[2]). Dieser Befund ist im Einklang mit den bisherigen Erfahrungen bei Sionen und Sialonen, wonach in den Anionengerüsten dieser Verbindungen Sauerstoff im Vergleich zu Stickstoff tendenziell solche Positionen bevorzugt, die an eine gleiche oder geringere Anzahl von benachbarten Si-Tetraederzentren gebunden sind. ^[20, 108-111] Zusätzlich wurde bei der Verfeinerung der Kristallstruktur von BaSi₆N₈O eine Zuordnung von N zur zweifach verbrückenden Position 4c und O zur Lage 2b getroffen (vgl. Abbildung 6-5 und Tabelle 6-2). Die umgekehrte Besetzung der Anionen-Positionen (4c: Sauerstoff, 2b: Stickstoff) führte zu signifikant schlechteren Gütefaktoren (R1 = 0.0171, wR2 = 0.0417; alle Daten). Die Annahme von O/N-Mischlagen brachte ebenfalls keine signifikante Verbesserung der Verfeinerung. Eine geringfügige Mischbesetzung O/N kann aber letztlich nicht vollständig ausgeschlossen werden. Abschließende Klarheit könnten hier Neutronenbeugungsuntersuchungen bringen.

Alle Si-N- bzw. Si-O-Bindungslängen und auch die Winkel in BaSi₆N₈O liegen in üblichen Bereichen für diese Verbindungsklasse (vgl. Tabelle 6-5 und 6-6). Erwartungsgemäß ist der Abstand der *zweifach* an Si gebundenen O-Atome signifikant kürzer (159.1(2) pm) als die Si-N-Bindungslängen (167.4(2) – 178.0(2) pm).

Tabelle 6-5: Ausgewählte interatomare Abstände / pm in BaSi₆N₈O, Standardabweichungen in Klammern

Ba1-N1	282.5(3)	2x	Si1-O1 ^[2]	159.1(2)	Si2-N1 ^[2]	167.4(2)
Ba1-N2	314.7(3)	2x	Si1-N2 ^[3]	171.6(3)	Si2-N3 ^[3]	174.2(2)
Ba1-N1	323.7(3)	2x	Si1-N3 ^[3]	172.3(2) 2x	Si2-N3 ^[3]	175.2(2)
					Si2-N2 ^[3]	178.0(2)

Tabelle 6-6: Winkel in bzw. zwischen den SiON₃- und SiN₄-Tetraedern in $BaSi_6N_8O$, Standardabweichungen inKlammern

O1-Si1-N3 $102.5(2)^{\circ}$ $2x$ Si2-N1-Si2 $133.8(2)^{\circ}$ N3-Si1-N3 $112.0(2)^{\circ}$ $112.3(1)^{\circ}$ $2x$ Si1-N2-Si2 $112.87(9)^{\circ}$ $2x$ O1-Si1-N2 $114.6(2)^{\circ}$ Si2-N2-Si2 $127.3(2)^{\circ}$ N3-Si2-N2 $104.0(2)^{\circ}$ Si1-N3-Si2 $112.0(2)^{\circ}$	
N3-Si1-N3 $112.0(2)^{\circ}$ N2-Si1-N3 $112.3(1)^{\circ}$ $2x$ Si1-N2-Si2 $112.87(9)^{\circ}$ $2x$ O1-Si1-N2 $114.6(2)^{\circ}$ Si2-N2-Si2 $127.3(2)^{\circ}$ N3-Si2-N2 $104.0(2)^{\circ}$ Si1-N3-Si2 $112.0(2)^{\circ}$	
N2-Si1-N3 $112.3(1)^{\circ}$ $2x$ Si1-N2-Si2 $112.87(9)^{\circ}$ $2x$ O1-Si1-N2 $114.6(2)^{\circ}$ Si2-N2-Si2 $127.3(2)^{\circ}$ N3-Si2-N2 $104.0(2)^{\circ}$ Si1-N3-Si2 $112.0(2)^{\circ}$	
O1-Si1-N2 114.6(2)° Si2-N2-Si2 127.3(2)°	
N3-Si2-N2 104.0(2)° Si1-N3-Si2 112.0(2)°	
N3-Si2-N2 104 0(2)° Si1-N3-Si2 112 0(2)°	
NS 512 N2 104.0(2) 511 NS 512 112.0(2)	
N3-Si2-N3 104.4(6)° Si1-N3-Si2 121.7(2)°	
N3-Si2-N2 104.8(2)° Si2-N3-Si2 126.0(2)°	
N1-Si2-N3 110.6(2)°	
N1-Si2-N3 115.8(2)° Si1-O1-Si1 149.3(3)°	
N1-Si2-N2 116.1(2)°	

Durch die Verknüpfung der SiN₄- und SiON₃-Tetraeder zu einer Raumnetzstruktur entstehen entlang der *c*-Achse gestreckte Kanäle mit einem Querschnitt von ca. $364 \times 613 \text{ pm}^2$ (Kern-Kern-Abstände). Die darin befindlichen Ba²⁺-Ionen sind verzerrt oktaedrisch umgeben (s. Abbildung 6-6 links). Die BaN₆-Oktaeder sind eindimensional unendlich über die Kanten verknüpft. Die Ba-N-Abstände liegen zwischen 282 und 324 pm (Tabelle 6-5) und entsprechen somit etwa der Summe der Ionenradien. Die Kanäle werden ihrerseits von vier entlang [001] verlaufenden Strängen begrenzt, die aus Doppeldreierringen aufgebaut sind (Abbildung 6-6 rechts). Ein Doppeldreierring besteht aus sechs Tetraedern, die entlang [001] wiederum jeweils über zwei dreifach verbrückende N-Atome mit der nächsten Einheit verknüpft sind. Die Stränge untereinander werden jeweils über zwei Ecken pro Doppeldreierring-Einheit verbunden.



Abbildung 6-6: Aufbau der Kristallstruktur von BaSi₆N₈O, (Blick etwa entlang [001]); Links: Anordnung der BaN₆-Oktaeder (rot). Rechts: Ansicht der Doppeldreierring-Stränge. In beiden dargestellten Strängen ist jeweils eine Doppeldreierring-Einheit hervorgehoben.

6.3.4 Vergleich der Kristallstrukturen der reduzierten und oxidierten Verbindungen des Typs MSi_6N_8 und $M_2Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$ (M = Sr, Ba)

Da die bislang vorgestellten Verbindungen SrSi₆N₈, BaSi₆N₈ und BaSi₆N₈O sowie das Sialon $Sr_2Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$ (x \approx 2) alle in der orthorhombischen Raumgruppe Imm2 kristallisieren und isotyp bzw. homöotyp (vgl. Abbildung 6-7) sind, bietet sich ein detaillierter Vergleich der vier Silicate an. Die Kristallstrukturen von BaSi₆N₈ und BaSi₆N₈O sind formal durch eine topotaktische



Abbildung 6-7: Zur Verwandtschaft der Kristallstrukturen von MSi_6N_8 und $M_2AI_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$.

Sauerstoff-Insertion bzw. -Eliminierung ineinander überführbar (vgl. Abbildung 6-8). Dabei vergrößert sich der Abstand der betroffenen Si-Atome von 234.60(5) pm in BaSi₆N₈ (Si-Si-Einfachbindung) auf 306.7(1) pm in BaSi₆N₈O ($\angle_{(Si1-O1-Si1)} = 149.28(5)^{\circ}$). Der etwas größere Platzbedarf bewirkt eine leichte Verdrehung der angrenzenden Tetraeder, was in Abbildung 6-8 ersichtlich ist. In dem zu BaSi₆N₈O isotypen Sialon Sr₂Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x} (x \approx 2) sind die analogen Si-Atome ebenfalls durch ein O verbrückt. Der entsprechende Si-Si-Abstand beträgt hier 310.1(5) pm.



Abbildung 6-8: Vergleich der Umgebung der Si1-Atome. Si gelb, N blau, O rot. In Sr₂Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x} sind die eingezeichneten Tetraederplätze Si/Al-mischbesetzt, die violetten Atome stellen O/N-mischbesetzte Positionen dar; Abstände in pm.

Mit der Sauerstoff-Insertion geht erwartungsgemäß eine Aufweitung der Gitterparameter einher. Am stärksten davon betroffen ist der *b*-Parameter, entlang dem die Si-Si-Bindung liegt. Diese verlängert sich beim Vergleich von BaSi₆N₈ und BaSi₆N₈O um 3.6 % von 934.4 auf 967.8 pm. Der Parameter *a* dagegen wird nur um 2.2 % von 793.2 auf 810.5 pm vergrößert. Entlang der *c*-Achse ist die Gitternetzstruktur am starrsten, da deren Länge nahezu konstant bleibt (483.6 gegenüber 483.7 pm).

Tabelle 6-7 auf der nächsten Seite zeigt einen Vergleich der Gitterparameter aller bislang existierenden Verbindungen des Typs M^{II}(Si,Al)₆N₈(O) mit theoretischen Berechnungen auf DFT-Niveau (LDA- bzw. GGA-Methode, P. Kroll, RWTH Aachen). Man kann erkennen, dass die experimentell gefundenen Werte sehr gut im Bereich der DFT-Ergebnisse liegen. Die meisten Werte werden von LDA- und GGA-Resultat umschlossen. Die beschriebenen Trends bei der Zunahme der Gitterparameter im Vergleich von reduzierter mit oxidierter Form werden auch für die hypothetischen Ca- und Sr-Verbindungen bestätigt. Innerhalb der Reihe MSi_6N_8 (M = Ca, Sr, Ba) vergrößern sich die Volumina entsprechend $r_{Ca}^{2+} < r_{Sr}^{2+} < r_{Ba}^{2+}$. Bei den sauerstoffhaltigen Verbindungen kann dieser Verlauf jedoch nicht beibehalten werden. Bei der LDA-Analyse hat sogar CaSi₆N₈O das größte Volumen. Diese Daten können jedoch bislang aufgrund des Fehlens weiterer zum oxidierten BaSi₆N₈O homologer Proben noch nicht experimentell bestätigt bzw. widerlegt werden. Ähnlich verhält es sich bei Betrachtung des Gitterparameters a, der sowohl beim reduzierten als auch beim oxidierten Verbindungstyp vom Ca- zum Sr-Homologen entgegen der Ionenradien abnimmt. Dieser Effekt könnte mit einer unterschiedlichen Verkippung der Si(O,N)₄-Tetraeder beim Einbau verschiedener Erdalkali-Ionen zusammenhängen.

Die letzte Spalte in Tabelle 6-7 listet die Energiedifferenzen zwischen MSi_6N_8 und MSi_6N_8O auf. Abgesehen von Entropieeffekten stellen diese Werte in etwa den Energieunterschied zwischen vier Si-O-Bindungen und zwei Si-Si-Bindungen dar. Setzt man für eine Si-O-Bindung 6.00 eV (GGA-Wert in α -Quarz) und für eine Si-Si-Bindung 2.73 eV (GGA-Wert für diamantartiges Silicium), so ergibt sich mit 24 – 5.46 = 18.54 eV ein vergleichbarer Wert. Somit scheinen die oxidierten Verbindungen thermodynamisch stabiler zu sein, was bis jetzt jedoch noch nicht experimentell bestätigt werden konnte. In diese Überlegung nicht einbezogen sind allerdings die ionischen M-X-Bindungen (M = Ca, Sr, Ba; X = O, N), die ja ebenfalls zur Energiebilanz der jeweiligen Kristallstruktur beitragen.

LDA	<i>a</i> / Å	<i>b</i> / Å	<i>c</i> / Å	$V/\text{\AA}^3$	E / eV	$\Delta E / eV$
						(red - ox)
$CaSi_6N_8$	7.8482	9.1829	4.7791	344.43	-259.01	-20.51
$SrSi_6N_8$	7.8205	9.2352	4.7769	345.01	-259.52	-20.28
SrSi ₆ N ₈ (exp.)	7.855(2)	9.259(2)	4.801(1)	349.2(2)		
$BaSi_6N_8$	7.8780	9.3091	4.8082	352.62	-260.70	-20.67
BaSi ₆ N ₈ (exp.)	7.932(1)	9.344(1)	4.836(1)	358.4(1)		
$CaSi_6N_8O$	8.1471	9.5749	4.8263	376.49	-279.52	
$SrSi_6N_8O$	8.1031	9.6228	4.8004	374.32	-279.80	
$Sr_2Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$	8.279(1)	9.576(1)	4.916(1)	389.7(1)		
$BaSi_6N_8O$	8.0700	9.6819	4.8065	375.55	-281.37	
BaSi ₆ N ₈ O (exp.)	8.105(2)	9.678(2)	4.837(1)	379.4(2)		
GGA	<i>a</i> / Å	<i>b</i> / Å	<i>c</i> / Å	$V/\text{\AA}^3$	E / eV	$\Delta E / eV$
						(red - ox)
$CaSi_6N_8$	7.9682	9.2868	4.8453	358.56	-236.05	-18.91
$SrSi_6N_8$	7.9355	9.3434	4.8427	359.07	-236.39	-18.74
SrSi ₆ N ₈ (exp.)	7.855(2)	9.259(2)	4.801(1)	349.2(2)		
$BaSi_6N_8$	7.9913	9.4179	4.8714	366.63	-237.28	-19.10
BaSi ₆ N ₈ (exp.)	7.932(1)	9.344(1)	4.836(1)	358.4(1)		
$CaSi_6N_8O$	8.2411	9.6739	4.8855	389.50	-254.95	
$SrSi_6N_8O$	8.2055	9.7212	4.8646	388.05	-255.13	
$Sr_2Al_xSi_{12-x}N_{16-x}O_{2+x}$	8.279(1)	9.576(1)	4.916(1)	389.7(1)		
$BaSi_6N_8O$	8.1809	9.7815	4.8725	389.91	-256.39	
BaSi ₆ N ₈ O (exp.)	8.105(2)	9.678(2)	4.837(1)	379.4(2)		

Tabelle 6-7: Gitterparameter der bislang experimentell zugänglichen Verbindungen $M^{II}(Si,AI)_6N_8(O)$ (fett) sowieErgebnisse der DFT-Berechnungen zu hypothetischen Homologen (*kursiv*). Weitere Erklärung siehe Text

6.4 ²⁹Si-NMR-Spektroskopie

Die ²⁹Si-Festkörper-MAS-NMR-spektroskopische Untersuchung wurden bei einer 90°-Impulslänge von 2.5 μ s unter Verwendung einer Antiring-Pulsfolge aufgenommen. ^[112] Hierbei wurde eine Wiederholzeit von 19200 sec (> 3T₁) benutzt. Das bei einer Rotationsfrequenz von 11 kHz gemessene MAS-Spektrum ist in Abbildung 6-9 dargestellt. Es zeigt zwei Signale bei -54.0 und -56.3 ppm, entsprechend den beiden kristallographisch unabhängigen Si-Lagen in der asymmetrischen Einheit. Die ermittelten chemischen Verschiebungen sind eher typisch für SiN₄-Tetraeder (vgl. $\delta(\underline{SiN_4}) = -50$ ppm in c-Si₃N₄ ^[72]; $\delta(\underline{SiN_4}) = -56.5$ bzw. -64.5 ppm in LaSi₃N₅ ^[73]). Da die Verbindung BaSi₆N₈O aber nachweislich Sauerstoff enthält, können nicht beide Si-Lagen ausschließlich von Stickstoff umgeben sein. Allerdings müssten bei Annahme einer ungeordneten Mischbesetzung der Anionenplätze mit O bzw. N neben SiN₄-Tetraedern in gewissen Anteilen SiON₃-, SiO₂N₂-, SiO₃N- oder sogar SiO₄-Einheiten in der Realstruktur von BaSi₆N₈O vorkommen. Im Hinblick auf die Lage der Signale kann aus dem ²⁹Si-NMR-Spektrum das Vorliegen von SiO₂N₂-, SiO₃N- und SiO₄-Tetraedern wegen deren typischen isotropen chemischen Verschiebungen ($\delta \approx -75$, -92 bzw. -108 ppm ^[30]) als sehr unwahrscheinlich erachtet werden.



Abbildung 6-9: ²⁹Si-MAS-NMR-Spektrum von BaSi₆N₈O.

Es sind also offensichtlich nur zwei verschiedene Spezies von SiX₄-Tetraedern (X = O, N) in BaSi₆N₈O vorhanden. Bei Einbeziehung der relativen Intensitäten beider Signale in die strukturellen Überlegungen unter Berücksichtigung der Elektroneutralität ist folgende Interpretation der Signale nahe liegend: Die Resonanz bei -54.0 ppm muss SiON₃-Tetraedern (Si1 auf Wyckoff-Position 4*d*) zugeschrieben werden, auch wenn die chemische Verschiebung nicht ganz typisch für eine solche Baueinheit ist (vgl. $\delta(\underline{Si}ON_3) = -59.3$ ppm in SrSiAl₂O₃N₂^[113]; $\delta(\underline{Si}ON_3) = -61.2$ ppm in Si₂N₂O^[30]). Das Signal bei -56.3 ppm ist dem SiN₄-Tetraeder des Si2 (Wyckoff-Position 8*e*) zuzuordnen. Hierfür spricht vor allem das Häufigkeitsverhältnis der Wyckoff-Lagen der beiden Si-Atome, das im Einklang mit dem im ²⁹Si-NMR-Spektrum beobachteten Verhältnis der integrierten Intensitäten der beiden Resonanzen steht (I(Si1) : I(Si2) = 1 : 2.1(1)).

Ein Vergleich der ²⁹Si-NMR-Spektren von BaSi₆N₈O und BaSi₆N₈ erlaubt somit folgende Interpretation. Offensichtlich bleibt die Lage des dem Si2 zugehörigen Signals fast unverändert ($\delta(\underline{Si}N_4) = -54.3$ ppm in BaSi₆N₈ und -56.3 ppm in BaSi₆N₈O), während das Si1-Signal von -28.0 ppm in BaSi₆N₈ stark zu niedrigeren ppm-Werten (-54.0 ppm in BaSi₆N₈O) verschoben ist. Diese Beobachtung lässt sich durch den Einbau eines O-Atoms in die Si-Si-Bindung der Baueinheit N₃Si-SiN₃ und der damit verbundenen Ausbildung von SiON₃-Tetraedern erklären. Der Grund für die Resonanzverschiebung liegt in der höheren Elektronegativität von O im Vergleich zu Si in der Koordinationssphäre des Si1-Atoms, wodurch dieses elektronisch stärker entschirmt wird.

6.5 Infrarotspektroskopie

Das IR-Spektrum von BaSi₆N₈O ist in Abbildung 6-10 dargestellt. Da das Sion aus einer starren Gitterstruktur aufgebaut ist, lässt sich das Spektrum nur schwer interpretieren. Die Schwingungsbanden unterhalb von 1200 cm⁻¹ sind charakteristisch für Oxonitridosilicate, da hier sowohl Si-O-Valenzschwingungen ($\tilde{\nu} \approx 1100$ cm⁻¹) als auch antisymmetrische und symmetrische Si-N-Si-Schwingungen ($\tilde{\nu} \approx 600 - 1000$ cm⁻¹) absorbieren. ^[114, 115] Das Gerüstsilicat Er₆Si₁₁N₂₀O zeigt hier ein sehr ähnliches Spektrum. ^[90] Im unteren Wellenzahlenbereich liegen die Si-N/O-Gerüst- sowie die Ba-N-Schwingungen.



Abbildung 6-10: Infrarotspektrum von BaSi₆N₈O (KBr-Pressling).

6.6 Gitterenergie-Berechnungen (MAPLE)

Neben den röntgenographischen und spektroskopischen Untersuchungen wurden Gitterenergie-Berechnungen nach dem MAPLE-Konzept durchgeführt. ^[41] Die ermittelten partiellen MAPLE-Werte aller kristallographischer Lagen in BaSi₆N₈O liegen für die betrachteten Ionen in typischen Bereichen (s. Tabelle 6-8). ^[19, 90] Unter Zugrundelegung der ermittelten Kristallstruktur berechnet sich der Gesamt-MAPLE-Wert für BaSi₆N₈O zu 110031 kJ·mol⁻¹. Dieser Wert stimmt mit der aus den Gesamt-MAPLE-Werten von BaO (3506 kJ·mol⁻¹) und Si₃N₄ (53350 kJ·mol⁻¹) gemäß einer hypothetischen Reaktionsgleichung (Gl. 6-2) aus 1×MAPLE (BaO) + 2×MAPLE (Si₃N₄) = MAPLE (BaSi₆N₈O) berechneten Summe mit einer Abweichung von nur 0.16 % überein (Tabelle 6-8).

$$BaO + 2 Si_3N_4 \rightarrow BaSi_6N_8O \qquad (Gl. 6-2)$$

$Ba(1)^{2+}$	1787	${\rm Si}(1)^{4+}$	9555	${\rm Si}(2)^{4+}$	9875
$N(1)^{3-}$	5340	$N(2)^{3-}$	5990	$N(3)^{3-}$	5929
$O(1)^{2-}$	3102				
Gesamt-MAPLE (BaSi ₆ N ₈ O)		110031			
Gesamt-MAPLE (1 BaO + 2 Si ₃ N ₄)		110206			
Abweichung Δ		0.16 %			

Tabelle 6-8: Madelung-Anteil der Gitterenergie in BaSi₆N₈O. Alle MAPLE-Werte sind in kJ·mol⁻¹ angegeben

Die Annahme der vollständigen Ausordnung von O und N auf den Wyckoff-Lagen 2*b* bzw. 4*c* (vgl. Abschnitt 6.3.3) können auch durch MAPLE-Berechnungen gestützt werden. Werden beide Lagen unter Beachtung der Elektroneutralität statistisch mit Sauerstoff und Stickstoff besetzt, so resultiert ein Gesamt-MAPLE-Wert für BaSi₆N₈O von 109920 kJ·mol⁻¹, was einer Abweichung zu "1×MAPLE (BaO) + 2×MAPLE (Si₃N₄)" von 0.26 % entspricht. Dieser Wert ist absolut gesehen zwar immer noch recht gut, tendenziell bestätigt er aber die O/N-Ausordnung ähnlich wie die Röntgenstrukturanalyse und die NMR-Spektroskopie.

6.7 Chemische Stabilität von BaSi₆N₈O

Wie alle in dieser Arbeit vorgestellten Nitrido- und Oxonitridogerüstsilicate ist auch BaSi₆N₈O sehr beständig gegen Chemikalien. Verdünnte und konzentrierte Mineralsäuren und Basen können die Verbindung selbst bei Kochen unter Rückfluss nicht angreifen.

6.8 Lumineszenz von BaSi₆N₈O:Eu

Um das Barium-Sion auf seine Verwendbarkeit als Wirtsgitter für Seltene Erden und somit seine Eignung als Leuchtstoff zu untersuchen, wurden Proben mit bis zu zwei Prozent Eu^{2+} -Dotierung synthetisiert. Die Darstellung erfolgte nach der Synthesevorschrift in Kapitel 6.2, jedoch wurde dem Eduktgemenge zusätzlich EuF₃ als Dotierungsmittel zugesetzt. Als Produkt wurde ein grobkristallines Pulver erhalten, das im Pulverdiffraktogramm zwar einphasig als BaSi₆N₈O identifiziert wurde, unter dem Mikroskop jedoch bei Beleuchtung mit UV-Strahlung ($\lambda = 254$ bzw. 366 nm) sowohl bläulich fluoreszierende Kristalle als auch grün fluoreszierende Kristallkonglomerate beobachtet werden konnten (vgl. Abbildung 6-11). An beiden Bestandteilen wurden Lumineszenzmessungen durchgeführt, die in den Abbildungen 6-12 und 6-13 dargestellt sind.



Abbildung 6-11: Fotographie des Produktgemenges unter dem Mikroskop (links: Mikroskopbeleuchtung, rechts: UV-Licht).



Abbildung 6-12: Anregungs- und Emissionsspektren der grün und blau fluoreszierenden Anteile im Gemenge von BaSi₆N₈O. Mit "BaSi₆N₈O blau" wird der blau fluoreszierende Anteil, mit "BaSi₆N₈O grün" der grün fluoreszierende Anteil des Gemenges bezeichnet.

Beide Messungen zeigen eine Emissionsbande bei 503 bis 510 nm, "BaSi₆N₈O blau" auch eine Schulter im blauen Spektralbereich bei ca. 400 nm. Diese ist bei einer Anregungswellenlänge von 300 nm auch schwach bei "BaSi₆N₈O grün" zu erkennen. Der deutlichste Unterschied beider Proben ist jedoch in den Anregungsspektren (blaue bzw. schwarze Kurve in Abbildung 6-12) zu erkennen. Hier ist bei "BaSi₆N₈O grün" eine breite Bande bei etwa 350 – 400 nm zu sehen, die bei "BaSi₆N₈O blau" nicht vorhanden ist.

Unterzieht man nun beide Proben einer Säurebehandlung (Waschen mit verd. Essigoder Salzsäure), so wird "BaSi₆N₈O grün" entfärbt und zeigt unter UV-Beleuchtung auch keine leuchtend grüne Fluoreszenz mehr. Abbildung 6-13 zeigt die Anregungs- und Emissionsspektren beider Proben nach der Säurebehandlung.



Abbildung 6-13: Anregungs- und Emissionsspektren analog zu Abbildung 6-12, jedoch *nach* dem Waschen der Probe mit verd. HCI.

Die Spektren zeigen, dass nun beide Proben identisch sind, was zu der Annahme führt, dass "BaSi₆N₈O grün" identisch mit "BaSi₆N₈O blau" ist, jedoch eine geringe, im Pulverdiffraktogramm nicht erkennbare Verunreinigung enthält. Dies konnte durch eine Untersuchung mit dem Rasterelektronenmikroskop bestätigt werden. Abbildung 6-14 zeigt Aufnahmen von "BaSi₆N₈O blau" und "BaSi₆N₈O grün" mit in etwa gleicher Vergrößerung. Man sieht, dass im Gegensatz zu den glatten Kristallflächen von "BaSi₆N₈O blau" die Kristalle von "BaSi₆N₈O grün" einen Überzug aus mikrokristallinem Material aufweisen. Diese Oberflächenschicht besteht vermutlich aus Eu-dotiertem Barium-Orthosilicat (Ba₂SiO₄). Vergleicht man die EDX-Spektren der Oberflächen in Abbildung 6-14, so erkennt man eine starke Abweichung im atomaren N/O-Verhältnis. Bei dem linken Kristall beträgt es in etwa N : O = 8 : 1, entsprechend der Verbindung BaSi₆N₈O. Im rechten dagegen ist das Verhältnis etwa nur noch N : O = 3 : 1. Ebenso verhalten sich die Verhältnisse der schwereren Elemente Ba und Si (links: Ba : Si = 1 : 6; rechts: Ba : Si = 1 : 3.5). Die Werte für das Ba₂SiO₄-Coating liegen also zwischen den theoretischen von BaSi₆N₈O und Ba₂SiO₄, was darauf zurückzuführen ist, dass die Beschichtung relativ dünn ist. Sie wird vom



Elektronenstrahl bei der EDX-Analyse durchdrungen, womit auch tiefer liegende Atome des Bulkmaterials anregt werden.

Abbildung 6-14: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme sowie exemplarischer Ausschnitt aus den zugehörigen EDX-Spektren; Links: glatte BaSi₆N₈O:Eu-Kristalloberfläche; Rechts: mikrokristalline, zerklüftete Oberflächenschicht von Ba₂SiO₄:Eu auf einem BaSi₆N₈O:Eu-Kristall. (Beschleunigungsspannung 12 kV, Proben beschichtet mit Kohlenstoff).

Für Ba₂SiO₄:Eu als Oberflächenbelag spricht auch die bereits erwähnte Anregungsbande bei 350 – 400 nm, die in der Literatur mit etwa 375 – 415 nm angegeben ist. ^[116] Auch Decay-Messungen, die die Dauer der Abklingzeit der Fluoreszenz angeben, lokalisieren als Ursprung der grünen Fluoreszenz nicht etwa eine Art von Defektlumineszenz im Material, sondern die Eu²⁺-Emission. Die Decay-Zeit beträgt hier ca. 0.7 μ s, was typisch für Eu(II) im grünen Spektralbereich ist. ^[117, 118]

7 Die Mischkristallreihe Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O

7.1 Kationen- und Anionensubstitution unter Strukturerhalt

In der Kristallchemie gibt es viele Beispiele, in denen isotype Strukturen durch partiellen oder kompletten Austausch von einzelnen Elementen erhalten werden können. Innerhalb der Klasse der Silicate ist z.B. die Substitution von Silicium durch Aluminium oder von Sauerstoff durch Stickstoff im Anionenteilgerüst möglich. Dabei können zum einen die genannten Elemente zur Gewährleistung der Ladungsneutralität gekoppelt paarweise ersetzt werden (z.B. Si⁴⁺ / Al³⁺ in Verbindung mit O²⁻ / N³⁻). So entstehen z.B. Sialone mit zu Nitridosilicaten isotypen Strukturen. Als einfachstes Beispiel sind hier das Mineral Sinoit Si₂N₂O^[119] und im Labor dargestelltes Si_{1.44}Al_{0.56}N_{1.44}O_{1.56}^[120] zu nennen, die beide isotyp in der Raumgruppe *Cmc*2₁ kristallisieren. Gerade bei der Optimierung der mechanischen oder optischen Eigenschaften (Photolumineszenz) hat sich die Möglichkeit der Substitution im Anionen- und Kationen-Teilgerüst als eine wichtige Einflussgröße erwiesen.

Das neue Erdalkali-Sion $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ lässt sich strukturell von dem Nitridosilicat $BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi_6N_{11}$ ableiten. ^[121] Hier wird der negative Ladungsunterschuss im Teilgerüst des Sions gegenüber dem Nitridosilicat durch eine Substitution des dreiwertigen Lanthanoids Ytterbium gegen zweiwertige Erdalkalimetalle kompensiert.

7.2 Darstellung und Elementaranalyse

Das Oxonitridosilicat $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ wurde aus elementarem Barium, elementarem Calcium, röntgenamorphem Siliciumdioxid (Aerosil[®] 380) und Siliciumdiimid hergestellt. Zur exemplarischen Synthese der Phase mit der Zusammensetzung $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ wurden in einem typischen Experiment 98.8 mg (0.72 mmol) Ba- sowie 35.3 mg (0.88 mmol) Ca-Metall in den Wolfram-Tiegel gegeben und mit einem Gemenge aus 12.0 mg (0.20 mmol) SiO₂ und 109.2 mg (1.88 mmol) "Si(NH)₂" überschichtet. Anschließend wurde der Tiegel im HF-Ofen unter N₂-Atmosphäre innerhalb von 3 h auf 1450 °C aufgeheizt und diese Temperatur für 10 h beibehalten. Um eine hohe Kristallinität zu erreichen, wurde der Tiegel anschließend langsam innerhalb von 30 h auf 800 °C sowie schließlich durch Abschalten des Ofens auf Raumtemperatur abgekühlt. So konnte röntgenographisch phasenreines

 $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ als farbloses, grobkristallines Pulver erhalten werden. Die Verbindung fiel dabei meist in Form polyedrischer Kristalle an (vgl. Abbildung 7-1 links), sehr selten konnten auch reguläre Oktaeder mit Kantenlängen von bis zu 70 µm isoliert werden (Abbildung 7-1 rechts).



Abbildung 7-1: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme von polyedrischen (links) und oktaedrischen Kristallen (rechts) der Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O.

Die Elementaranalyse (Doppelbestimmung / Labor Pascher) ergab eine sehr gute Übereinstimmung mit dem theoretisch zu erwartenden Ergebnis: $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$: 660.01 g·mol⁻¹; Ba 35.6 (ber. 37.5), Ca 14.5 (13.4), Si 25.9 (25.5), N 21.8 (21.2), O 2.69 (2.42) Gew.-%. Auch die EDX-Analysen (vgl. Abbildung 7-2) stimmten innerhalb der Fehlergrenzen mit diesen Werten überein.



Abbildung 7-2: Röntgenspektrum der Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O (15 kV Beschleunigungsspannung, beschichtet mit Kohlenstoff). Die Zuordnung der Elemente ist angegeben.

7.3 Bestimmung der Phasenbreite von Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O

Hinsichtlich der Gesamtladungsbilanz von $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ sollten auch die beiden Endglieder der Mischkristallreihe, $Ba_4Si_6N_{10}O$ und $Ca_4Si_6N_{10}O$, existieren. Beide waren jedoch unter Normaldruckbedingungen experimentell nicht zugänglich, was wahrscheinlich an dem starren silicatischen Gerüst und den dadurch sehr unflexiblen Hohlräumen innerhalb der Struktur zusammenhängt (vgl. die Kristallstrukturbeschreibung in Kapitel 7.4.3). Versuche, die Verbindung $M_4Si_6N_{10}O$ (M = Ca, Sr oder Ba) darzustellen, führten in allen drei Fällen zu dem Hauptprodukt $M_2Si_5N_8$ (M = Ca, Sr, Ba), sodass anzunehmen ist, dass die Struktur $M_{4-x}M'_xSi_6N_{10}O$ (M, M' = Erdalkalimetall) nur mit einer Kombination unterschiedlich großer Ionen stabilisiert werden kann.

Die Untersuchung des Existenzbereichs der Phase $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ in Bezug auf das molare Verhältnis Ba : Ca erfolgte durch Variation der Metalleinwaage im Eduktgemenge, anschließender pulverdiffraktometrischer Identifizierung der Phasen und Bestimmung der Erdalkalimetallgehalte im Produkt mittels ICP-AAS-Analyse. Aus den Ergebnissen resultierte eine realisierbare Phasenbreite von $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ mit $1.81 \le x \le 2.95$. Tabelle 7-1 listet einige Phasen mit den aus den Pulverdiffraktogrammen verfeinerten zugehörigen Gitterparametern auf. Man erkennt, dass die Werte der Einwaage gut mit den ICP-Analysen übereinstimmen.

~	~	~!	11221				
Summenformel laut	Summenformel laut	Gitterparameter [122]		FOM			
Einwaage	ICP-Analyse	<i>a</i> / pm	$V/10^{6} {\rm pm}^{3}$				
$Ba_{1.00}Ca_{3.00}Si_6N_{10}O$	$Ba_{1.05}Ca_{2.95}Si_6N_{10}O$	1037.29(5)	1116.09(9)	120.6			
$Ba_{1.25}Ca_{2.75}Si_6N_{10}O$	$Ba_{1.26}Ca_{2.74}Si_6N_{10}O$	1037.63(3)	1117.18(5)	278.5			
$Ba_{1.50}Ca_{2.50}Si_6N_{10}O$	$Ba_{1.41}Ca_{2.59}Si_6N_{10}O$	1038.50(3)	1120.00(5)	361.5			
Ba _{1.79} Ca _{2.21} Si ₆ N ₁₀ O	$Ba_{1.80}Ca_{2.20}Si_6N_{10}O$	1039.82(3)	1124.28(5)	311.3			
$Ba_{2.25}Ca_{1.75}Si_6N_{10}O$	$Ba_{2.19}Ca_{1.81}Si_6N_{10}O$	1040.86(4)	1127.65(8)	162.5			
zum Vergleich:							
Ba _{1.8} Ca _{2.2} Si ₆ N ₁₀ O (aus Ein	1040.2(1)	1125.5(2)	-				
Isotypes BaEu(Ba _{0.5} Eu _{0.5})	1043.64(5)	1136.72(9)	-				
(aus Einkristallstrukturanalyse) ^[121]							

Tabelle 7-1: Gitterparameter einiger Phasen der Mischkristallreihe Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O

Aufgrund des größeren Ionenradius von Ba^{2+} gegenüber Ca^{2+} ($r_{Ba} = 149$ pm, $r_{Ca} = 114$ pm (jeweils CN = 6) ^[123]) verlängert sich bei einer Erhöhung des Ba-Anteils der *a*-Parameter und damit auch das Volumen der Elementarzelle. Der hier gefundene lineare Zusammenhang, der auch durch die aus Einkristalldaten erhaltene Elementarzelle bestätigt wird, steht im Einklang mit der von *Vegard* im Jahr 1921 gefundenen empirischen Regel, dass sich die Gitterparameter kubischer Mischkristalle gemäß Gleichung 7-1 linear mit der Zusammensetzung ändern. ^[124] Abbildung 7-3 illustriert den gefundenen Zusammenhang in einer Grafik.

 $a = a_2 (1 + \beta \cdot N_1)$ (Gl. 7-1)

(*a* = Länge der Gitterkonstante *a* des Mischkristalls, $a_2 = a$ -Parameter der Reinkomponente 2 der Mischreihe, $\beta =$ Steigung der Geraden, N_I = molarer Anteil der Komponente 1).



Abbildung 7-3: Abhängigkeit des Gitterparameters *a* in der kubischen Mischkristallreihe Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O vom Bariumgehalt. Die Fehlerbalken entsprechen der verfeinerten Standardabweichung der Gitterkonstanten. Zur Veranschaulichung ist ein linearer Fit der Messpunkte eingezeichnet.

7.4 Röntgenographische Strukturaufklärung

7.4.1 Einkristallstrukturanalyse

Die Sammlung der Intensitätsdaten eines sphärischen Kristalls wurde mit Hilfe eines STOE IPDS-Diffraktometers durchgeführt. Die Strukturlösung und -verfeinerung erfolgte in der kubischen Raumgruppe $P2_13$ (Nr. 198), wobei alle Atome anisotrop verfeinert werden konnten (R1 = 0.0386 ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$). Die wichtigsten Daten der Kristallstrukturanalyse sind in Tabelle 7-2 aufgelistet. Des Weiteren sind die Ortsparameter der Atome sowie die
äquivalenten isotropen Auslenkungsparameter in Tabelle 7-3, die anisotropen Auslenkungsparameter in Tabelle 7-4 zusammengefasst.

Summenformel	$Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$
Molmasse / $g \cdot mol^{-1}$	660.01
Kristallsystem	kubisch
Raumgruppe	<i>P</i> 2 ₁ 3 (Nr. 198)
Diffraktometer	STOE IPDS
Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.07 \times 0.07 \times 0.05$
Gitterparameter / pm, °	a = 1040.2(1)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	1125.5(2)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	4
Röntgenographische Dichte $\rho / g \cdot cm^{-3}$	3.895
F(000)	1227
Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹	7.924
Messtemperatur / K	293(2)
Messbereich	$3.39 \le \theta \le 31.58$
Indexbereich	$-15 \le h \le 14, -15 \le k \le 14, -15 \le l \le 15$
gemessene Reflexintensitäten	10171
symmetrieunabhängige Reflexe	1275
davon beobachtete Reflexe	$1169 \ (F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$
Absorptionskorrektur	numerisch
min. / max. Transmissionsfaktor	0.5391 / 0.6152
Zahl der verfeinerten Parameter	69
min. / max. Restelektronendichte / e 10^{-6} pm ⁻³	-2.272 / 1.884
Flack-Parameter	0.00(3)
GooF	1.071
R-Werte (alle Daten)	R1 = 0.0432, wR2 = 0.0819
R-Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0386, wR2 = 0.0807
Gewichtung	$w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0250 P)^2 + 13.4286 P;$
	$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

 Tabelle 7-2:
 Parameter der Einkristallstrukturanalyse von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O

Atom	Wyckoff-	x	У	Ζ	U_{eq}	sof
	Position					
Bal	4 <i>a</i>	0.36248(4)	0.13752(4)	-0.13752(4)	0.0283(3)	1
Ca2	4 <i>a</i>	0.4410(9)	0.5590(8)	0.0590(9)	0.011(2)	0.292(8)
Ba2	4 <i>a</i>	0.4706(2)	0.5294(2)	0.0294(2)	0.0154(4)	0.708(8)
Ca3	4 <i>a</i>	0.66275(9)	0.83725(9)	0.16275(9)	0.0101(6)	0.912(6)
Ba3	4 <i>a</i>	0.66275(9)	0.83725(9)	0.16275(9)	0.0101(6)	0.088(6)
Ca4	4 <i>a</i>	0.8277(2)	0.6724(2)	0.3277(2)	0.0115(4)	1
Si1	12 <i>b</i>	0.4959(2)	0.8427(2)	-0.0837(2)	0.0084(3)	1
Si2	12 <i>b</i>	0.6904(2)	0.9316(2)	-0.2462(2)	0.0095(3)	1
N/O1	12 <i>b</i>	0.7108(6)	0.0709(5)	-0.1584(5)	0.014(1)	1
N/O2	12 <i>b</i>	0.5328(5)	0.8810(5)	-0.2409(5)	0.0114(9)	1
N/O3	12 <i>b</i>	0.7310(5)	0.9686(5)	-0.3978(5)	0.0114(9)	1
N4	4 <i>a</i>	0.7997(6)	0.7997(6)	-0.2003(6)	0.009(2)	1
N5	4 <i>a</i>	0.5181(5)	0.9819(5)	0.0181(5)	0.010(2)	1

Tabelle 7-3: Verfeinerte Ortsparameter, äquivalente isotrope Auslenkungsparameter U_{eq} / Å² und Besetzungsfaktoren, Standardabweichungen in Klammern

Da die Datenqualität keine Differenzierung von O und N zuließ, wurden alle Anionenlagen als Stickstoff verfeinert. Auch konnte keine zuverlässige Aussage über Mischbesetzungen der Anionen auf den Positionen N/O1, N/O2 und N/O3 gemacht werden. Die Lagen N4 und N5 sind jedoch wohl ausschließlich mit Stickstoff besetzt, da diese im Gegensatz zu N/O1, N/O2 und N/O3 dreifach verbrückend sind (N^[3]). Die Position Ca2/Ba2 konnte als Splitlage aufgelöst werden, während es sich bei Ca3/Ba3 um eine Mischposition handelt (Genaueres dazu in Kapitel 7.4.3). Der im Gegensatz zu den anderen Werten signifikant größere Auslenkungsparameter U_{eq} von Ba1 impliziert, dass diese Lage zu einem gewissen Anteil mit Calcium besetzt sein müsste. Die Strukturverfeinerung liefert jedoch bei der Annahme einer Mischbesetzung signifikant schlechtere Ergebnisse. Auch eine vollständige Besetzung mit Calcium ist nicht möglich. Somit ist die Lage Ba1 ausschließlich mit Barium zu besetzen.

		5 -1	,	· · J ·		
Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Ba1	0.0283(3)	0.0283(3)	0.0283(3)	0.0086(2)	-0.0086(2)	0.0086(2)
Ca2	0.011(2)	0.011(2)	0.011(2)	0.002(2)	-0.002(2)	-0.002(2)
Ba2	0.0154(4)	0.0154(4)	0.0154(4)	0.0040(4)	-0.0040(4)	-0.0040(4)
Ca3	0.0101(6)	0.0101(6)	0.0101(6)	0.0005(3)	-0.0005(3)	0.0005(3)
Ba3	0.0101(6)	0.0101(6)	0.0101(6)	0.0005(3)	-0.0005(3)	0.0005(3)
Ca4	0.0115(4)	0.0115(4)	0.0115(4)	-0.0007(4)	0.0007(4)	-0.0007(4)
Si1	0.0080(7)	0.0090(7)	0.0082(7)	-0.0013(6)	0.0000(5)	0.0000(5)
Si2	0.0093(7)	0.0088(7)	0.0103(7)	-0.0008(6)	0.0019(6)	-0.0006(6)
N/O1	0.018(3)	0.014(3)	0.010(3)	0.002(2)	0.003(2)	-0.004(2)
N/O2	0.010(2)	0.011(2)	0.014(2)	0.003(2)	-0.002(2)	0.002(2)
N/O3	0.013(3)	0.011(2)	0.010(2)	0.001(2)	0.005(2)	0.001(2)
N4	0.009(2)	0.009(2)	0.009(2)	0.004(2)	0.004(2)	0.004(2)
N5	0.010(2)	0.010(2)	0.010(2)	-0.004(2)	0.004(2)	-0.004(2)

Tabelle 7-4: Anisotrope Auslenkungsparameter / Å², Standardabweichungen in Klammern

7.4.2 Pulverdiffraktometrie

An einer phasenreinen Probe der Zusammensetzung $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ wurde bei Raumtemperatur ein Pulverdiffraktogramm im Bereich von $2\theta = 5^{\circ} - 100^{\circ}$ (Cu-K α_1 -Strahlung) aufgenommen und einer Rietveldverfeinerung unterzogen. Dabei konnten die aus der Einkristallstrukturanalyse erhaltenen Gitterparameter sowie die Ortskoordinaten der Atome bestätigt werden. Abbildung 7-4 zeigt das angepasste Diagramm mit Differenzplot. Tabelle 7-5 fasst die Ergebnisse der Verfeinerung zusammen.



Abbildung 7-4: Beobachtetes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Pulverdiffraktogramm sowie Differenzplot und mögliche Reflexpositionen (Striche) der Phase Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O.

Kristallsystem	kubisch
Raumgruppe	<i>P</i> 2 ₁ 3 (Nr. 198)
Gitterparameter / pm	a = 1040.00(2)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	1124.87(3)
Diffraktometer	STOE STADI P
Beugungswinkelbereich (Cu-Ka ₁ -Strahlung)	$5^\circ \le 2\theta \le 100^\circ$
Anzahl Datenpunkte	9499
Anzahl beobachteter Reflexe	236
Profilparameter	10
Atomparameter	39
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0565, R_p = 0.0469$
	$R_F^2 = 0.1282, R_F = 0.0813$
	$\chi^2 = 0.9447$

Tabelle 7-5: Details der Rietveldverfeinerung an der Phase Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O

7.4.3 Beschreibung der Kristallstruktur von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O

Das Oxonitridosilicat $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ ist aus über alle vier Ecken verknüpften $Si(O,N)_4$ -Tetraedern (Q⁴) aufgebaut und stellt so ein dreidimensional ausgedehntes Gerüstsilicat dar, dessen Hohlräume mit Ba^{2+} - und Ca^{2+} -Ionen besetzt sind.

Trotz der kompliziert anmutenden Kristallstruktur (vgl. Abbildung 7-5 rechts) sind die charakteristischen Baueinheiten im Anionennetzwerk aus nur zwei kristallographisch unterschiedlichen Si-Atomen aufgebaut (vgl. hierzu auch die NMR-spektroskopischen Befunde in Kapitel 7.5). Jeweils drei dieser beiden unterschiedlichen Si(O,N)₄-Tetraeder sind über dreifach verbrückende Stickstoffatome zu einer sternförmigen Einheiten verknüpft (Abbildung 7-5 links). Diese Einheiten sind wiederum über alle Ecken jeweils mit einem anderen "Stern" verbunden (Abbildung 7-5 Mitte). Fügt man diese aus zwölf Tetraedern bestehenden Bauteile zusammen und besetzt die entstehenden Hohlräume mit Calcium und Barium, so erhält man die Kristallstruktur von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O.



Abbildung 7-5: Aufbau der Kristallstruktur von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O. Si(O,N)₄-Tetraeder sind je nach kristallographisch unterschiedlichem Si-Atom entweder als grüne (Si1) oder gelbe (Si2) Polyeder dargestellt; N blau, O/N-Mischlagen rot. Die großen grauen Kugeln markieren komplett besetzte Barium-, die kleineren hellgrauen Kugeln komplett besetzte Ca²⁺-Positionen. Schwarze Kugeln stellen die mit Ca²⁺ bzw. Ba²⁺ besetzte Splitlage Ca2/Ba2 dar, die mischbesetzte Position Ca3/Ba3 ist durch violette Kugeln andeutet.

Die Si-O/N-Bindungslängen liegen zwischen 167.7(5) $(N/O^{[2]})$ und 184.5(5) pm $(N^{[3]},$ vgl. Tabelle 7-6), wobei die beobachteten Abstände keine eindeutige Unterscheidung zwischen Sauerstoff und Stickstoff zulassen. Im Hinblick auf das in dem Sion auftretende

molare Verhältnis N : O = 10 :1 ist es sehr wahrscheinlich, dass es sich bei den in Abbildung 7-5 links sichtbaren dreifach verbrückenden Atomen (N4 bzw. N5, blau), wie oben bereits angedeutet, um Stickstoff handelt. Die weiteren Anionenlagen N/O1, N/O2 und N/O3, die alle jeweils zwei Si-Atome verbinden, sind sehr wahrscheinlich N/O-mischbesetzt, d.h. es findet auf diesen drei Lagen keine Ausordnung von Stickstoff und Sauerstoff statt. Eine genauere Aussage kann auch mit Hilfe von MAPLE-Werten nicht getroffen werden, da die Berechnungen aufgrund der Splitlagen und Mischbesetzungen sowohl im Kationen- als auch im Anionenteilgitter keine aussagekräftigen Ergebnisse liefern.

Alle Winkel innerhalb der SiX₄-Tetraeder (X = O, N) befinden sich im Bereich zwischen 105.0(2) und 114.3(4)°, die Si-X-Si-Winkel liegen an den O/N-Mischlagen bei 108.20(1)° bis 135.51(1)°, während die reinen Stickstoff-Positionen fast ideal trigonal planar umgeben sind (\angle _(Si2-N4-Si2) = 119.43(1)° (3x), \angle _(Si1-N5-Si1) = 119.76(1)° (3x)).

Ba1-N5	280.4(9)		Ca/Ba3-N/O3	238.7(5)	(3x)
Ba1-N4	292.1(9)		Ca/Ba3-N/O1	247.1(5)	(3x)
Ba1-N/O2	303.3(5)	(3x)	Ca/Ba3-N5	260.6(9)	
Ba1-N/O2	337.8(6)	(3x)	Ca4-N/O2	238.2(5)	(3x)
Ba2-N/O3	258.4(5)	(3x)	Ca4-N/O1	270.5(5)	(3x)
Ba2-N4	308(1)		Si1-N/O3 ^[2]	169.3(5)	
Ba2-N/O1	319.2(6)	(3x)	Si1-N/O1 ^[2]	170.4(5)	
Ba2-N/O2	337.7(6)	(3x)	Si1-N/O2 ^[2]	172.6(5)	
Ca2-N4	254.6(2)		Si1-N5 ^[3]	180.9(5)	
Ca2-N/O3	262.7(6)	(3x)	Si2-N/O3 ^[2]	167.7(5)	
Ca2-N/O1	293.7(8)	(3x)	Si2-N/O2 ^[2]	172.4(5)	
Ca2-N/O2	381(1)	(3x)	Si2-N/O1 ^[2]	172.5(5)	
			Si2-N4 ^[3]	184.5(5)	

Tabelle 7-6: Ausgewählte interatomare Abstände / pm in Ba1.8Ca2.2Si₆N1₀O, Standardabweichungen in Klammern

In der Elementarzelle existieren vier kristallographisch unterscheidbare Metallatompositionen. Davon sind zwei (Ba1 und Ca4) jeweils nur mit einer Atomsorte besetzt. Die Lage Ca/Ba2 konnte als Splitlage (Distanz ca. 53 pm) aufgelöst werden und ist bei der Zusammensetzung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O zu etwa 29 % mit Ca²⁺ und zu 71 % mit Ba²⁺ besetzt. Dabei nimmt Barium eine relativ zentrale Position zwischen den Liganden ein, während Calcium eher auf die linken Liganden (Abbildung 7-6 rechts oben) unter Ausbildung von sieben kürzeren und drei sehr langen Atomabständen (381 pm) zurückt.

Bei Position Ca/Ba3 handelt es sich um eine Mischlage mit einer Besetzung von ca. 91 % Ca und 9 % Ba. Die Koordinationszahlen sind typisch für die vorliegenden Kationen (vgl. folgende Abbildung 7-6 bzw. obige Tabelle 7-6). Die Erdalkali-Ionen sind hier sechsbis zehnfach von Stickstoff und Sauerstoff umgeben.



Abbildung 7-6: Koordinationssphären der vier kristallographisch unterscheidbaren Metallpositionen in Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O.

7.4.4 Vergleich der Strukturen von $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ und $BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi_6N_{11}$

Wie bereits erwähnt ist Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O isotyp zu BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi₆N₁₁. ^[121] Anstelle von dreiwertigem Ytterbium liegen in dem Oxonitridosilicat jedoch nur zweiwertige Metalle vor. Ein Vergleich beider Kristallstrukturen (vgl. Abbildung 7-7) ergibt folgende Gegenüberstellung der Kationen-Besetzung: Die Position M1 ist in beiden Strukturen vollständig mit Ba²⁺ besetzt. Die Splitlage M2 ist im Sion mit Ba²⁺ und Ca²⁺ im Verhältnis von etwa 7:3 besetzt, während in BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi₆N₁₁ ebenfalls eine Splitposition vorhanden ist, die Ba²⁺ und Eu²⁺ jeweils zur Hälfte belegen. Auf Position M3 sitzt in Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O überwiegend das kleinere Ca²⁺, wogegen sich hier bei der Seltenerdverbindung ausschließlich Yb³⁺ befindet. Schließlich ist der kleinste, sechsfach koordinierte Kationenplatz M4 im Sion vollständig mit Ca²⁺, die äquivalente Position im Nitridosilicat mit dem etwas größeren Eu²⁺ besetzt. Das starre Silicatgerüst ist bei beiden Verbindungen praktisch identisch, der Gitterparameter *a* unterscheidet sich nur geringfügig (*a* = 1040.2(1) pm in Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O; *a* = 1043.64(5) pm in BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi₆N₁₁).



Abbildung 7-7: Vergleich der Kristallstrukturen von $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$ (links) und $BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi_6N_{11}$ (rechts); Blick jeweils etwa entlang [100]. Die Si(O,N)₄- bzw. SiN₄-Tetraeder sind eingezeichnet. Zur Zuordnung der Metallpositionen siehe Text.

7.5 ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektroskopie

Das MAS-NMR-Spektrum von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O ist in Abbildung 7-8 dargestellt. Es sind zwei Signale bei δ = -50.0 und -53.6 ppm zu erkennen, entsprechend den beiden kristallographisch unabhängigen Si-Lagen in der Elementarzelle der Struktur. Das relative Intensitätsverhältnis beträgt 1 : 1.2(1), was im Rahmen der Messgenauigkeit etwa der relativen Häufigkeit der beiden Si-Lagen Si1 und Si2 (Wyckoff-Position jeweils 12*b*) entspricht. Die beobachteten isotropen chemischen Verschiebungen sind grundsätzlich sowohl mit SiN₄- als auch mit SiON₃-Tetraedern (vgl. $\delta(\underline{SiN_4}) = -56.3$ ppm bzw. $\delta(\underline{SiON_3}) =$ -54.0 ppm in BaSi₆N₈O, Kapitel 6.4) vereinbar. Somit lässt sich kein Schluss über eine etwaige Ausordnung der zweibindigen Anionenplätze (N/O1 – N/O3 in Tabelle 7-3) in Bezug auf die O/N-Verteilung treffen. Die Tatsache, dass die Resonanzen sehr nah beieinander liegen, resultiert aus der sehr ähnlichen unmittelbaren chemischen Umgebung von Si1 und Si2 (vgl. Abbildung 7-5 links). Überdies fällt auf, dass die Signale etwa die drei- bis vierfache Breite gegenüber denen in den anderen ²⁹Si-NMR-Spektren in dieser Arbeit haben. Dies lässt sich evtl. auf die Fehlordnung der Ca- und Ba-Atome zurückführen.



Abbildung 7-8: ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrum des Oxonitridosilicats Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O (Rotationsfrequenz: 10 kHz, 90°-Impulslänge: 2.5 μs, Wiederholzeit: 32000 s).

7.6 Schwingungsspektroskopie

Das Infrarotspektrum von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O zeigt gewisse Ähnlichkeit mit dem anderer Gerüstsilicate (vgl. z.B. Abbildung 6-10 in Kapitel 6.5 (BaSi₆N₈O)). Unterhalb von $\tilde{\nu} = 1200 \text{ cm}^{-1}$ absorbieren die Si-O- sowie Si-N-Valenzschwingungen, die sich stark überlagern (vgl. Abbildung 7-9). Etwas separiert davon sind die Gerüstschwingungen des dreidimensional verknüpften Netzwerkes, die unterhalb von $\tilde{\nu} = 500 \text{ cm}^{-1}$ erkennbar sind. Im unteren Wellenzahlenbereich liegen weiterhin die Schwingungen zwischen den Erdalkali-Ionen und den koordinierenden Anionen.



Abbildung 7-9: Infrarotspektrum der Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O (KBr-Pressling).

7.7 Chemische Stabilität

Die Verbindungen der Mischkristallreihe $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ sind wie z.B. auch $BaSi_6N_8O$ beständig gegen verdünnte und konzentrierte Säuren und Basen. Es erfolg keine Zersetzung oder Auflösung beim Einwirken der Chemikalien bei Raumtemperatur oder bei erhöhten Temperaturen bis zu 200 °C (Rückfluss).

7.8 Photolumineszenzuntersuchungen

7.8.1 Dotierung mit Europium

Die Dotierung der farblosen Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O mit Europium führt zu einem gelblich-ockerfarbenen Produkt, das unter UV-Bestrahlung eine nur relativ schwache Fluoreszenz zeigt (vgl. Abbildung 7-10).



Abbildung 7-10: Fotographie von phasenreinem, farblosem Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O (jeweils links) und von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%) (jeweils rechts) unter Tageslicht (oben) und unter UV-Bestrahlung (λ = 254 + 366 nm, unten).

Die spektroskopischen Untersuchungen führten trotz der schwachen Fluoreszenzintensität zu einigen interessanten Ergebnissen. Aus dem Reflektionsspektrum (vgl. Abbildung 7-11) der undotierten Probe kann zunächst eine relativ große optische Bandlücke von ca. 5.4 eV bestimmt werden. Die Reflektion R steht mit der Transmission T und der Absorption A in folgendem Zusammenhang:

$$R + T + A = 1$$
 (Gl. 7-2)

Die hier und im Folgenden gezeigten Reflektionsspektren wurden in einer Geometrie aufgenommen, bei der T = 0, also folglich R = 1 - A gilt. Das Spektrum macht also auch eine Aussage bezüglich der Eigenfarbe der Probe. Die Steigung der Reflektionskurve ist bei Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O relativ klein, was auf eine hohe Zahl an Defektzuständen in der Bandlücke hindeutet. Die hohe Defektdichte könnte zu nichtradiativer Relaxation und somit zu einem Quenchen der Emission führen. Dagegen erscheint die Bandlücke an sich jedoch groß genug, um Photoionisationsprozesse bei Raumtemperatur ausschließen zu können, sodass dieses Phänomen wohl nicht die Ursache für die nur schwache Fluoreszenz ist.



Abbildung 7-11: Reflektionsspektrum der Verbindung Ba $_{1.8}$ Ca $_{2.2}$ Si $_6$ N $_{10}$ O.



Abbildung7-12:Anregungs-(schwarz) und Emissionsspektren (rot: λ_{exc} = 450 nm; blau: λ_{exc} = 370 nm) vonBa_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%).

Betrachtet man das bei einer Anregungswellenlänge von $\lambda_{exc} = 450$ nm aufgenommene Emissionsspektrum von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%) (rote Linie in Abbildung 7-12), so kann man eine unaufgelöste breite Bande mit einem Maximum bei $\lambda = 624$ nm sowie einer Schulter bei etwa 550 nm erkennen. Erstere könnte dabei von einer Eu(II)-Emission eines Eu_{Ca}-Platzes stammen, während die Schulter wohl Eu(II) zuzuordnen ist, das sich auf einer größeren Barium-Lage befindet. Weitere Emissionsmaxima, die von Eu(II) auf einem der anderen zwei Metallpositionen in der Kristallstruktur stammen könnten, sind nicht mehr aufgelöst.

Bei einer Anregungswellenlänge von $\lambda_{exc} = 370$ nm verändert sich das Emissionsspektrum deutlich. Zum einen gewinnt die grüne Bande (550 nm) an Intensität, da weniger Reabsorption bzw. Energietransfer vom grün emittierenden zum rot emittierenden Eu(II)-Platz auftritt. Zum anderen sind deutlich mehrere Linienemissionen erkennbar, die durch $f \rightarrow f$ -Übergänge in Eu(III) hervorgerufen werden. Die Linien sind dabei auf den Übergang vom angeregten ⁵D₀- in das ⁷F_J-Niveau (J = 0, 1, 2, 3, 4, 5, 6) des 4f⁶-Grundzustandes zurückzuführen. ^[125] Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%) ist somit das erste bekannte Beispiel für die Stabilisierung von Eu³⁺ in einem (Oxo-)Nitridosilicat. Die Stabilisierung des im Gegensatz zu Eu²⁺ (r_(CN 7) = 134 pm) viel kleineren Eu³⁺ (r_(CN 7) = 115 pm) ^[123] ist wohl mit dem Einbau auf den kleinen M3-Platz (vgl. Abbildung 7-6) zu erklären, auf dem sich im isotypen Nitridosilicat BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi₆N₁₁ mit Yb³⁺ (r_(CN 7) = 106.5 pm) ^[123] ebenfalls ein kleines, dreiwertiges Seltenerd-Ion befindet.

7.8.2 Dotierung mit Cer und Co-Dotierung mit Cer und Europium



Abbildung 7-13: Fotographie von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Ce unter UV-Bestrahlung.

Die Stabilisierung von dreiwertigem Europium in Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O legt die Vermutung nahe, dass auch Ce³⁺ in das Wirtsgitter eingebaut werden kann. In der Tat führt eine Dotierung mit zwei Prozent Cer zu einem farblosen, unter UV-Bestrahlung kräftig blau fluoreszierenden Produkt (Abbildung 7-13). Abbildung 7-14 zeigt Anregungs- und Emissionsspektrum der Verbindung. Man erkennt zwei Emissionsbanden im blauen Spektralbereich bei $\lambda = 458$ und

502 nm, die auf den $4f^05d^1 \rightarrow 4f^15d^0$ -Übergang in Ce³⁺ zurückzuführen sind. Die Schulter bei ca. 575 nm ist mit einer Eu(II)-Verunreinigung zu erklären, die wohl von Europium-Spuren stammen, die trotz bestmöglicher Reinigung des Tiegels nicht zu vermeiden waren. Im Anregungsspektrum sind die Banden für die direkte $4f \rightarrow 5d$ -Anregung von Ce(III) bei $\lambda = 401$ nm sowie die Anregung des Wirtsgitters ($\lambda = 266$ und 329 nm) zu erkennen.



Abbildung 7-14: Anregungs-(schwarz) und Emissionsspektrum (rot) von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Ce(2%).

Um die Eu(III)-Linienemission in Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%) zu unterdrücken, wäre es sinnvoll, eine Co-Dotierung mit Europium und Cer vorzunehmen. Somit könnte bevorzugt dreiwertiges Cer auf dem kleinen M3-Platz eingebaut werden, sodass letztlich nur Eu(II) und Ce(III) vorliegen sollten. Außerdem ist in rein oxidischen oder fluoridischen Wirtsgittern das System Ce³⁺/Eu³⁺ meist nicht beständig, da Redoxreaktionen zu dem stabileren Ce⁴⁺ (4f⁰-) und Eu²⁺ (4f⁷-Konfiguration) mit leerer bzw. halbgefüllter f-Schale führen. ^[126]

Wie Abbildung 7-15 zeigt, ist in Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O offenbar trotzdem das Ce³⁺/Eu³⁺-System zumindest bei geringen Aktivatorkonzentrationen stabil. Hier ist Anregungs- und Emissionsspektrum der Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu,Ce mit zwei unterschiedlichen Dotierungsgraden dargestellt.



Abbildung 7-15: Absorptions- (grün, türkis) und Emissionsspektren (blau, rot) der Verbindungen $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O:Eu(1\%), Ce(1\%)$ und $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O:Eu(1\%), Ce(1.5\%)$. Das blaue Spektrum wurde wegen der besseren Übersichtlichkeit um y = +0.2 versetzt abgebildet.

Bei einem Vergleich der Intensitäten wird deutlich, dass die Bandemission von Eu(II) mit steigendem Ce-Gehalt zunimmt, während die Eu(III)-Linienemission gleichzeitig geringer wird. In den Anregungsspektren erkennt man außerdem, dass die Eu(III)-N-Charge-Transfer-Bande bei $\lambda \approx 340$ nm mit der 4f \rightarrow 5d-Absorption von Ce(III) überlappt und somit ein effektiver Energietransfer von Ce(III) \rightarrow Eu(III) möglich erscheint. ^[127, 128]

Bei einem Cer-Dotierungsgrad von 2 % und 1 % Eu-Gehalt ist keine Eu^{3+} -Emission mehr festzustellen. Stattdessen zeigt die Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%),Ce(2%) bei Anregung mit $\lambda = 390$ nm eine weiße Fluoreszenz, basierend auf der Überlagerung von blauer Ce³⁺- (458 nm), grüner Eu²⁺- (530 nm) und roter Eu²⁺-Bandemission (621 nm). Das Emissionsspektrum ist in Abbildung 7-16 links dargestellt. Der Farbpunkt der Verbindung liegt mit x = 0.3975 und y = 0.4020 im weißen Bereich des CIE-Diagramms und somit fast genau auf der Planck'schen Schwarzkörperkurve (Abbildung 7-16 rechts). Auch die weiteren

kolorimetrischen Daten wie ein *CCT*-Wert von 3760 K (vgl. Kapitel 3.2) und sehr hohe color rendering indices (*CRIs*) von Ra8 = 96 und R9 = 91, was einer ausgezeichneten Farbwiedergabe entspricht, sind sehr vielversprechend. In Verbindung mit einem UV-LED-Chip könnte nur mittels dieses einen Leuchtstoffs in naher Zukunft eine weiß emittierende LED entwickelt werden.



Abbildung 7-16: Links: Emissionsspektrum der Verbindung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%),Ce(2%) mit Darstellung der Spektralfarben. Durch Kombination der drei Emissionsbanden entsteht ein weißer Gesamteindruck. Rechts: Der Farbpunkt der Verbindung im CIE-Diagramm, markiert durch ein rotes Kreuz.

Ein vergleichbarer Leuchtstoff ist das schon seit den 1940er Jahren bekannte Halogenophosphat Ca₅(PO₄)₃(F,Cl):Sb³⁺,Mn²⁺ (CHP). Dieses Material sendet bei Anregung mit UV-Strahlung (z.B. Quecksilberentladungslampe; $\lambda = 254$ nm) ebenfalls weißes Licht aus, allerdings besteht das Emissionsspektrum hier nicht aus drei, sondern nur aus zwei Banden (vgl. Abbildung 7-17). Die blaue Emission bei $\lambda \approx 480$ nm (Kurve A) geht auf das Sb³⁺-Ion zurück, das einen Teil der Anregungsenergie auch auf Mn²⁺ überträgt. Dieses wiederum sendet orangefarbenes Licht mit einer Wellenlänge von etwa 580 nm aus (Kurve B). Je nach Anteil des Mn²⁺-Gehalts kann so weißes Licht mit Farbtemperaturen von 6500 bis 2700 K generiert werden (Kurve C). ^[129] Allerdings haben Halogenophosphat-Fluoreszenzlampen den Nachteil, dass sie nicht gleichzeitig eine hohe Lichtausbeute *und* hohe color rendering indices besitzen. Bei einer hohen Lichtausbeute (80 lm/W) liegen die CRI-Werte nur bei 60. Diese können zwar auf Werte bis zu 90 verbessert werden, allerdings sinkt dann die Beleuchtungsstärke auf etwa 50 lm/W. ^[130] Erst seltenerdaktivierte Phosphore wie z.B. Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%),Ce(2%) machen hohe Werte bei beiden Kriterien möglich.



Abbildung 7-17: Emissionsspektren von Calciumhalogenophosphaten; A: Sb³⁺-Emission, B: Mn²⁺-Emission, C: weiße Emission durch Kombination von Sb³⁺ und Mn²⁺.^[130]

8 Neue Untersuchungen an CaSi₂O₂N₂

8.1 Bisheriger Kenntnisstand

1987 erwähnten *Cao* et al. ein Oxonitridosilicat mit der angenommenen Summenformel CaSi₂O₂N₂, das unter hohem Druck (20 MPa) bei 1400 °C aus Calciumoxid und Sinoit entstehen soll. ^[131] Allerdings wurde hier lediglich ein unvollständig indiziertes Pulverdiffraktogramm angegeben und keinerlei Angaben zu Struktur oder zu Gitterparametern gemacht.

Die Kristallstruktur von $CaSi_2O_2N_2$ wurde erstmals in unserem Arbeitskreis gelöst. ^[132] Allerdings war die Strukturanalyse aufgrund von qualitativ minderwertigen Einkristallen noch unbefriedigend (R1 = 0.1597, wR2 = 0.2020 (alle Daten); hohe Restelektronendichten). Also mussten bessere Einkristalle und größere Mengen der phasenreinen Verbindung für weiterführende spektroskopische Messungen und genauere Analysen dargestellt werden.

Das Calcium-Sion nimmt eine zentrale Stellung im Dreiphasengebiet von Calciumoxid, Siliciumdioxid und Siliciumnitrid ein (vgl. Abbildung 8-1). Eingezeichnet ist ebenfalls das natürlich vorkommende Mineral Sinoit (Si₂N₂O), das, wie in Kapitel 8.4.2 dargestellt, ebenfalls als Edukt für die Synthese von CaSi₂O₂N₂ eingesetzt werden kann.



Abbildung 8-1: Diagramm zur Einordnung von $CaSi_2O_2N_2$ in das System CaO, SiO₂, Si₃N₄.

8.2 Synthese und Elementaranalyse

Die Synthese des Calcium-Sions wurde wiederum im HF-Ofen unter Stickstoffatmosphäre durchgeführt. Dazu wurden in der Glove-Box 100.1 mg (1.00 mmol) CaCO₃ und 98.2 mg (1.69 mmol) "Si(NH)₂" in einem Achatmörser innig vermengt und in den Wolframtiegel überführt. Der Tiegel wurde zuerst mit einer Heizrate von 40 K / min auf 1000 °C und anschließend in weiteren 15 min auf 1200 °C aufgeheizt. Unter Kohlenstoffdioxidabspaltung wird so reaktives Calciumoxid als eigentliches Edukt frei. Dann folgte eine langsame Temperaturerhöhung mit ca. 1.1 K / min auf 1580 °C, was für 16 h lang beibehalten wurde. Anschließend wurde in 5 h auf 900 °C abgekühlt und das Produkt danach durch Abschalten des Ofens auf Raumtemperatur abgeschreckt. Man erhielt so ein phasenreines, farbloses Pulver von CaSi₂O₂N₂. Ausreichend große Kristalle für die Einkristallstrukturanalyse (vgl. Abbildung 8-2) konnten durch eine weitere Erhöhung der Synthesetemperatur auf ca. 1900 °C erhalten werden.

Die chemische Zusammensetzung der Verbindung wurde sowohl durch EDX-Analyse wie auch durch Elementaranalyse (Labor Pascher, Doppelbestimmung) überprüft (vgl. Tabelle 8-1).



Abbildung 8-2: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme lattenförmiger Kristalle von CaSi₂O₂N₂.

Tabelle 8-1: Ergebnisse der Elementaranalytik von CaSi₂O₂N₂ (Gewichts-%)

Element	theoretisch	EDX-Analyse (\emptyset	Elementaranalyse
		aus 9 Messungen)	(Labor Pascher)
Ca	25.6	24.5	25.6
Si	35.9	33.9	36.0
0	20.5	21.7	21.7
Ν	17.9	19.9	17.1

8.3 Röntgenographische Charakterisierung

8.3.1 Einkristallstrukturanalyse

Die Sammlung der Intensitätsdaten des für die Strukturlösung unter dem Polarisationsmikroskop ausgewählten Einkristalls wurde auf einem Bruker Nonius Kappa-CCD-Diffraktometer durchgeführt. Aus den allgemeinen Auslöschungsbedingungen (00*l*: *l* = 2n) konnte auf die möglichen monoklinen Raumgruppen *P*2₁ und *P*2₁/*m* geschlossen werden. Eine sinnvolle Strukturverfeinerung war nur in der Raumgruppe *P*2₁ (Nr. 4) möglich. Die Metallatome wurden mittels Direkter Methoden lokalisiert, während die Positionen von Silicium und der Anionen durch Differenz-Fourier-Analyse bestimmt wurden. ^[28] Die Verfeinerung konvergierte gegen *R*1 = 0.0458 ($F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2)$) und ist deutlich besser als die frühere Analyse. ^[132] Zudem konnten nun zumindest auch die Ca- und Si-Atome anisotrop verfeinert werden. Weitere Daten der Strukturanalyse sind in Tabelle 8-2 aufgelistet, während in den Tabellen 8-3 und 8-4 die verfeinerten Ortsparameter und die äquivalenten isotropen Auslenkungsparameter sowie die anisotropen thermischen Auslenkungsparameter von Ca und Si zusammengefasst sind.

	Ja 312O2142
Summenformel	CaSi ₂ O ₂ N ₂
Molmasse / $g \cdot mol^{-1}$	156.28
Kristallsystem	monoklin
Raumgruppe	<i>P</i> 2 ₁ (Nr. 4)
Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.06 \times 0.05 \times 0.02$
Gitterparameter / pm,	a = 734.4(2), b = 1365.6(3), c = 1048.3(2)
Winkel	$\beta = 102.04(3)^{\circ}$
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	1028.3(4)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	12
Röntgenographische Dichte ρ / g·cm ⁻³	3.028
F(000)	936
Absorptionskoeffizient μ / mm^{-1}	2.351
Messtemperatur / K	293(2)
Messbereich	$3.2 \le \theta \le 32.5$
Indexbereich	$-11 \le h \le 11, -20 \le k \le 20, -15 \le l \le 15$
gemessene Reflexintensitäten	22771
symmetrieunabhängige Reflexe	7035
davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	4877
Absorptionskorrektur	numerisch
min. / max. Transmission	0.8401 / 0.9529
Zahl der verfeinerten Parameter	260
min. / max. Restelektronendichte / e Å $^{-3}$	-0.681 / 1.196
Flack-Parameter	0.2(1)
GooF	1.030
<i>R</i> -Werte (alle Daten)	R1 = 0.0825, wR2 = 0.1029
<i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0458, wR2 = 0.0885
Gewichtung	$w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0325 P)^2 + 1.4519P;$
	$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

Tabelle 8-2: Daten der Einkristallstrukturanalyse von CaSi₂O₂N₂

Atom	r	12	7	II
	x	y	2	O_{eq}
Cal	0.0808(2)	0.5628(2)	0.9500(1)	0.0079(2)
Ca2	0.4117(2)	0.5749(2)	0.2990(1)	0.0099(3)
Ca3	-0.2562(2)	0.5665(2)	0.6141(2)	0.0091(2)
Ca4	-0.4122(2)	0.6211(2)	0.9502(1)	0.0091(3)
Ca5	0.2542(2)	0.6297(2)	0.6430(1)	0.0087(2)
Ca6	-0.0808(2)	0.6334(2)	0.3034(1)	0.0082(2)
Si1	-0.3768(3)	0.9040(2)	0.9198(2)	0.0035(4)
Si2	-0.0474(3)	0.9072(2)	0.8088(2)	0.0041(5)
Si3	0.2868(3)	0.7951(2)	0.9443(2)	0.0058(4)
Si4	0.6214(3)	0.7967(2)	0.6715(2)	0.0052(5)
Si5	0.6176(3)	0.9014(2)	0.4175(2)	0.0037(4)
Si6	0.2885(3)	0.8962(2)	0.1968(2)	0.0035(4)
Si7	-0.3772(3)	0.7930(2)	0.1674(2)	0.0060(5)
Si8	0.9524(3)	0.9028(2)	0.3082(2)	0.0040(4)
Si9	-0.2896(3)	0.4050(2)	0.3009(2)	0.0036(4)
Si10	-0.0477(3)	0.7938(2)	0.5608(2)	0.0046(5)
Si11	-0.0461(3)	0.7892(2)	0.0560(2)	0.0050(5)
Si12	0.2883(3)	0.7949(2)	0.4518(2)	0.0055(4)
O1	-0.0777(7)	0.6787(4)	0.5276(5)	0.007(2)
O2	-0.3972(7)	0.6780(4)	0.1978(5)	0.009(2)
O3	-0.3977(7)	0.0154(4)	0.9584(4)	0.009(2)
O4	-0.1034(8)	0.6780(5)	0.0203(5)	0.012(2)
O5	0.2420(6)	0.0069(4)	0.1464(4)	0.006(1)
O6	-0.1034(7)	0.0195(5)	0.7735(5)	0.009(2)
O7	0.5737(7)	0.0121(4)	0.4517(5)	0.007(1)
O8	0.0816(7)	0.5165(4)	0.7311(5)	0.007(2)
O9	-0.4238(7)	0.6862(4)	0.7115(5)	0.008(2)
O10	0.2633(7)	0.6880(4)	0.8775(5)	0.011(2)
O11	0.2410(6)	0.6854(4)	0.4027(4)	0.010(1)
O12	-0.2638(6)	0.5114(3)	0.3695(4)	0.005(9)

Tabelle 8-3: Verfeinerte Ortsparameter und äquivalente isotrope Auslenkungsparameter U_{eq} / Å²,Standardabweichungen in Klammern. Alle Atome befinden sich auf der Wyckoff-Position 2*a*

N1	-0.1454(9)	0.8236(5)	0.6882(6)	0.004(2)
N2	-0.138(1)	0.8778(5)	0.9450(6)	0.006(2)
N3	0.1945(9)	0.8854(5)	0.3375(6)	0.005(2)
N4	0.5205(8)	0.8711(4)	0.2546(6)	0.003(2)
N5	0.1903(9)	0.8087(5)	0.0831(6)	0.005(2)
N6	0.1947(9)	0.8916(5)	0.8366(6)	0.004(2)
N7	0.5244(9)	0.8822(5)	0.7556(7)	0.006(2)
N8	-0.4740(8)	0.8126(4)	0.0037(6)	0.004(2)
N9	0.854(1)	0.8735(5)	0.4395(6)	0.008(2)
N10	-0.1411(9)	0.8175(5)	0.1883(6)	0.003(2)
N11	-0.1907(9)	0.3147(5)	0.4098(6)	0.004(2)
N12	0.5235(8)	0.8133(4)	0.5076(6)	0.004(2)

 $\label{eq:table} \textbf{Tabelle 8-4:} Anisotrope thermische Auslenkungsparameter / Å^2 der Ca- und Si-Atome in CaSi_2O_2N_2, Standardabweichungen in Klammern$

Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Cal	0.0074(6)	0.0070(6)	0.0092(5)	-0.0009(4)	0.0013(4)	0.0001(4)
Ca2	0.0073(6)	0.0089(7)	0.0136(6)	-0.0023(5)	0.0020(5)	-0.0003(4)
Ca3	0.0067(6)	0.0075(6)	0.0131(5)	0.0013(5)	0.0019(4)	-0.0001(5)
Ca4	0.0062(6)	0.0079(7)	0.0136(6)	-0.0016(5)	0.0029(5)	-0.0006(4)
Ca5	0.0076(6)	0.0067(6)	0.0122(6)	0.0009(5)	0.0026(4)	-0.0001(5)
Ca6	0.0058(6)	0.0085(6)	0.0102(6)	-0.0001(5)	0.0014(4)	0.0006(4)
Si1	0.005(2)	0.0017(9)	0.004(1)	-0.002(1)	0.0013(8)	0.0007(9)
Si2	0.005(2)	0.004(1)	0.003(1)	0.0004(9)	-0.000(1)	-0.0017(9)
Si3	0.003(2)	0.009(1)	0.005(1)	0.0004(9)	-0.000(1)	-0.001(9)
Si4	0.003(2)	0.008(2)	0.005(1)	-0.002(1)	0.000(1)	-0.000(1)
Si5	0.004(2)	0.004(1)	0.003(1)	-0.001(1)	0.001(1)	-0.000(1)
Si6	0.005(2)	0.001(1)	0.005(1)	-0.000(1)	0.003(1)	-0.000(1)
Si7	0.002(2)	0.009(2)	0.006(1)	-0.001(2)	-0.000(1)	0.000(1)
Si8	0.005(2)	0.005(2)	0.002(1)	-0.0006(9)	0.0001(8)	-0.0017(9)
Si9	0.006(2)	0.0014(9)	0.0044(9)	0.0004(9)	0.0027(8)	0.0020(9)
Si10	0.003(2)	0.006(2)	0.006(2)	-0.0001(1)	0.0024(9)	-0.0019(9)
Sil1	0.003(2)	0.006(2)	0.006(2)	-0.002(1)	0.0020(9)	-0.0019(9)
Si12	0.002(1)	0.009(1)	0.005(1)	-0.000(1)	-0.0019(8)	-0.0013(9)

8.3.2 Rietveldverfeinerung

Zur Bestätigung der Phasenreinheit einer Pulverprobe von $CaSi_2O_2N_2$ wurde eine Rietveldverfeinerung an einem Pulverdiffraktogramm (Cu-K α_1 -Strahlung,) durchgeführt. Die Atomkoordinaten stimmten dabei innerhalb von etwa 6 σ mit denen der Einkristallstrukturanalyse überein. Das Diagramm mit Anpassung der experimentellen Daten und Differenzplot ist in Abbildung 8-3 dargestellt. Tabelle 8-5 listet alle wichtigen Details der Verfeinerung auf.



Abbildung 8-3: Beobachtetes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Röntgen-Pulverdiffraktogramm sowie Differenzplot und mögliche Reflexpositionen (Striche) von $CaSi_2O_2N_2$ (Cu-K α_1 -Strahlung).

Kristallsystem	monoklin
Raumgruppe	<i>P</i> 2 ₁ (Nr. 4)
Gitterparameter / pm,	a = 733.61(1), b = 1364.75(3), c = 1048.37(2)
Winkel	$\beta = 102.008(1)^{\circ}$
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	1026.66(3)
Beugungswinkelbereich (Cu-K α_1 -Strahlung)	$5^\circ \le 2\theta \le 90^\circ$
Anzahl Datenpunkte	8499
Anzahl beobachteter Reflexe	880
Profilparameter	13
Atomparameter	54
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0532, R_p = 0.0419$
	$R_F^2 = 0.0605, R_F = 0.0430$
	$\chi^2 = 1.093$

Tabelle 8-5: Ergebnisse der Rietveldanpassung von CaSi₂O₂N₂

8.3.3 Kristallstrukturbeschreibung

Bei einfach aufgebauten Oxosilicaten kann man durch Betrachtung des Kondensationsgrades κ (entspricht dem molaren Verhältnis Si : O) die Dimensionalität des Anionenteilgerüstes vorhersagen. Insel-Silicate wie z.B. Almandin (Fe₃Al₂[SiO₄]₃) oder Zirkon (ZrSiO₄) weisen nicht kondensierte, isolierte [SiO₄]⁴-Tetraeder auf ($\kappa = 1/4$). Durch zunehmende Verknüpfung der SiO₄-Tetraeder erhöht sich der Kondensationsgrad in Disilicaten (z.B. Thortveitit Sc₂[Si₂O₇]) auf $\kappa = 2/7$, in Ringsilicaten (z.B. Benitoit BaTi[Si₃O₉] oder Beryll Al₂Be₃[Si₆O₁₈]) auf $\kappa = 1/3$ und in Einfachschichtsilicaten wie Pyrophyllit (Al₂[Si₄O₁₀(OH)₂]) oder Serpentin (Mg₃[Si₂O₅(OH)₄]) auf $\kappa = 2/5$. ^[133] Den für Oxosilicate höchstmöglichen Kondensationsgrad $\kappa = 1/2$ findet man in Gerüstsilicaten sowie den polymorphen Modifikationen von SiO₂. Dort sind sämtliche SiO₄-Tetraeder über ihre vier O-Atome miteinander verknüpft. Wegen der Anwesenheit von höher koordiniertem Stickstoff (N^[3] bzw. N^[4]) werden bei hochkondensierten Nitridosilicaten (z.B. BaYbSi₄N₇ oder BaSi₇N₁₀) ^[106, 134] sowie bei Siliciumnitrid Si₃N₄ selbst sogar Kondensationsgrade im Bereich $\frac{1}{2} < \kappa < \frac{3}{4}$ beobachtet, die in Oxosilicaten nicht möglich sind. Demzufolge wäre für ein aus SiX₄-Tetraedern aufgebautes Silicat mit einem Kondensationsgrad von $\kappa = 1/2$, wie es im CaSi₂O₂N₂ der Fall ist, eigentlich eine Raumnetzstruktur allseitig eckenverknüpfter SiX₄-Einheiten zu erwarten. Tatsächlich ist CaSi₂O₂N₂ jedoch aus Schichten von SiON₃-Tetraedern aufgebaut, die jeweils über drei Stickstoffatome miteinander verknüpft sind (s. Abbildung 8-4). Die Sauerstoffatome sind ausschließlich terminal an Silicium gebunden. Bei der Verteilung von Sauerstoff und Stickstoff auf die verschiedenen Lagen, die aufgrund der sehr ähnlichen Streukraft allein aus Röntgenbeugungsdaten nicht zuverlässig bestimmt werden kann, wurden bisherige Erfahrungen bei der Strukturuntersuchung von Sionen und Sialonen mit einbezogen. ^[20, 108-111] Auch die MAPLE-Berechnungen in Kapitel 8.7 liefern mit dieser Annahme sehr gute Ergebnisse.



Abbildung 8-4: Kristallstruktur von CaSi₂O₂N₂, Blick entlang [100], Ca grau, O rot, N blau; die SiON₃-Tetraeder sowie die Elementarzelle sind eingezeichnet.

Die Winkel innerhalb der SiON₃-Tetraeder liegen im typischen Bereich von $102.6(4)^{\circ}$ bis $118.7(3)^{\circ}$. Die Winkel an den dreifach verbrückenden N-Atomen betragen zwischen $111.8(5)^{\circ}$ und $124.4(4)^{\circ}$, wobei die Bindungslängen Si-N^[3] mit 168.1(6) bis 177.6(7) pm erwartungsgemäß deutlich länger sind als von Silicium zu terminal gebundenem Sauerstoff (159.0(6) bis 161.9(6) pm).

Bei einer Betrachtung der Koordinationssphäre der Ca²⁺-Ionen zeigt sich, dass alle sechs kristallographisch unterschiedlichen Ca-Positionen in ähnlicher Weise leicht verzerrt trigonal prismatisch von sechs O-Atomen umgeben sind. Die Ca-O-Abstände stimmen dabei annähernd mit der Summe der Ionenradien überein. Die Vierecksseite des Prismas, die den kleinsten Abstand vom Zentralatom hat, ist zusätzlich noch von einem N-Atom überkappt. Abbildung 8.5 zeigt exemplarisch die erste Koordinationssphäre von Ca1. Tabelle 8-6 listet zum Vergleich auch alle weiteren Ca-X-Abstände (X = O, N) in CaSi₂O₂N₂ auf.



Abbildung 8-5: Koordinationssphäre von Ca1 in CaSi₂O₂N₂. Das verzerrt trigonale Prisma ist eingezeichnet.

Tabelle 8-6: Ca-(O,N)-Abstände	/ pm in CaSi ₂ O ₂ N ₂ ,	Standardabweichungen in	Klammern
--------------------------------	---	-------------------------	----------

Cal-O4	229.4(6)	Ca2-O6	235.7(6)	Ca3-O1	232.0(6)	
Ca1-O8	238.1(5)	Ca2-O11	236.6(5)	Ca3-O9	239.9(6)	
Ca1-O10	239.2(5)	Ca2-O2	238.8(5)	Ca3-07	240.7(5)	
Ca1-O3	241.4(5)	Ca2-O12	249.8(5) Ca3-N3		254.7(7)	
Ca1-O5	249.5(5)	Ca2-O7	273.2(5)	Ca3-O8	261.8(6)	
Ca1-N2	275.3(7)	Ca2-N7	275.5(7)	Ca3-O5	262.1(5)	
Ca1-O6	292.9(5)	Ca2-O3	279.9(5)	Ca3-O12	266.2(5)	
Ca4-O3	234.7(5)	Ca5-O8	231.1(6)	Ca6-O6	231.4(6)	
Ca4-O5	235.6(5)	Ca5-O7	238.4(5)	Ca6-O12	233.4(5)	
Ca4-O4	236.4(6)	Ca5-O9	244.8(5)	Ca6-O1	242.6(5)	
Ca4-O10	251.7(5)	Ca5-O10	257.1(5)	Ca6-O2	243.4(5)	
Ca4-O9	264.0(5)	Ca5-O1	257.3(6)	Ca6-O11	247.9(5)	
Ca4-O2	269.0(5)	Ca5-N11	260.7(7)	Ca6-N10	278.3(7)	
Ca4-N8	273.2(6)	Ca5-O11	261.4(5)	Ca6-O4	300.0(5)	

Die $[Si_2O_2N_2]^{2}$ -Schichten in CaSi₂O₂N₂ sind regelmäßig aus kondensierten Dreierringen aufgebaut (vgl. Abbildung 8-6), eine Baueinheit, die so in rein oxidischen Schichtsilicaten gar nicht und in höher kondensierten Oxosilicaten nur relativ selten auftritt. ^[133] Ähnliche Schichten aus kondensierten Dreierringen finden sich auch in anderen Nitridosilicaten (z.B. in M₂Si₅N₈ (M = Ca, Sr, Ba, Eu) ^[102, 104, 105] und in BaSi₇N₁₀ ^[106]), wo sie allerdings durch weitere SiN₄-Tetraeder zu hochkondensierten Netzwerken verknüpft sind. Zudem unterscheiden sich die Schichten topologisch deutlich durch die spezifische Abfolge ihrer Tetraederspitzen, die bezogen auf die Schichtebenen aufwärts (u) oder abwärts (d) gerichtet sein können. ^[133]



Abbildung 8-6: Kristallstruktur von CaSi₂O₂N₂, Blick senkrecht auf eine Tetraederschicht entlang [010]. Die Schichten weisen bezüglich der Ausrichtung ihrer O-Tetraederspitzen (rot) entlang [001] eine Abfolge udud... auf.

Innerhalb der in Abbildung 8-6 horizontal dargestellten Tetraederreihen findet sich in CaSi₂O₂N₂ die streng alternierende Abfolge udud..., während z.B. in M₂Si₅N₈ oder BaSi₇N₁₀ kompliziertere Muster auftreten. Obwohl prinzipiell eine beliebig große Anzahl von Möglichkeiten besteht, solche Schichten aus kondensierten Dreierringen mit unterschiedlichsten Abfolgen u und d zu bilden, kommen topologisch ähnlich aufgebaute Schichten mit der gleichen Abfolge udud... in der Kristallstruktur des Minerals Sinoit vor. ^[119] Der strukturelle Zusammenhang zwischen Si₂N₂O und CaSi₂O₂N₂ wird im folgenden Kapitel noch etwas näher beleuchtet.

8.4 Topochemische Reaktion von Calciumoxid und Sinoit

Da die topologische Anordnung der SiON₃-Tetraeder in CaSi₂O₂N₂ und in Si₂N₂O eine starke Ähnlichkeit aufweist, stellt sich die Frage, ob diese Verwandtschaft auch für Synthesezwecke genutzt werden kann. Abbildung 8-7 veranschaulicht die beabsichtigte Reaktion von Calciumoxid mit Sinoit unter Bildung des Ca-Oxonitridosilicats unter Annahme einer gedachten, nahezu topochemischen Festkörperreaktion. Der eigentliche Reaktionsmechanismus im Sinne einer Intercalation von Ca²⁺ und O²⁻ in das aufgespaltete Gerüst von Si₂N₂O konnte im Rahmen dieser Arbeit nicht untersucht werden.



Abbildung 8-7: Schema zur hypothetischen topochemischen Intercalation von Calciumoxid in das Kristallgitter von Sinoit unter Bildung von CaSi₂O₂N₂.

8.4.1 Darstellung von Sinoit

Da das Mineral Sinoit (Si₂N₂O) kommerziell nicht erhältlich ist, wurden Versuche zur Darstellung dieses Edukts gemacht. Die besten Ergebnisse mit der höchsten Sinoit-Ausbeute lieferte die Reaktion von 8.26 mmol (232.0 mg; 72.5 Gew.-%) elementarem Silicium, 1.33 mmol (80.0 mg; 25 Gew.-%) amorphem Siliciumdioxid (Aerosil[®] A380) und 0.14 mmol (8.0 mg; 2.5 Gew.-%) Calciumoxid als Katalysator. ^[7] Die Edukte wurden in einem Achatmörser fein verrieben und in ein Korundschiffchen überführt. Die Synthese fand unter leichtem Stickstoffstrom in einem Röhrenofen statt. Dabei wurde die Temperatur innerhalb von 6 h auf 1550 °C erhöht und für 20 h auf diesem Wert gehalten. Danach erfolgte eine weitere Erhöhung innerhalb von 2 h auf 1600 °C, wobei die Maximaltemperatur ebenfalls für 20 h beibehalten wurde. Schließlich ließ man das Reaktionsgefäß durch Ausschalten des Ofens auf Raumtemperatur abkühlen.

So wurden etwa 220 mg eines dunkelgrauen Produktgemenges bestehend aus Si, Si₂N₂O, α - und β -Si₃N₄ erhalten. Durch Kochen mit konzentrierter Kaliumhydroxidlösung bei 200 °C unter Rückfluss konnte das elementare Silicium aufgelöst und abgetrennt werden. Übrig blieb ein Gemenge aus etwa 50 % Si₂N₂O und 50 % α - bzw. β -Si₃N₄. Um den Anteil an Sinoit als eigentlichem Edukt für die Intercalationsreaktion zu erhöhen, mussten die drei Phasen voneinander getrennt werden. Dies gelang recht gut, indem die Dichteunterschiede von Sinoit ($\rho = 2.80 - 2.85 \text{ g·cm}^{-3}$) und Siliciumnitrid ($\rho_{\alpha} = 3.17 \text{ g·cm}^{-3}$, $\rho_{\beta} = 3.20 \text{ g·cm}^{-3}$) ausgenutzt wurden. Mit einer Dichte von $\rho = 2.964 \text{ g·cm}^{-3}$ liegt 1,1,2,2-Tetrabromethan (TBE) genau dazwischen. Das giftige Öl wird als Schwerflüssigkeit zur Trennung von Mineralgemengen ("Muthmanns Flüssigkeit") verwendet.

Das pulverförmige Produktgemenge wurde in einem Scheidetrichter mehrmals mit TBE ausgeschüttelt. Nach jeweils etwa halbstündiger Wartezeit hatte sich die Sinoitphase oben angesammelt und das Siliciumnitrid unten abgesetzt, sodass es mit dem TBE abgelassen werden konnte. Nach der letzten Trennung wurde das hellgraue Produkt mit viel Ethanol gewaschen und über Nacht bei 100 °C getrocknet. Abbildung 8-8 zeigt das Pulverdiffraktogramm, aus dem ein Verhältnis von Si₂N₂O : Si₃N₄ von etwa 80 : 20 ermittelt werden konnte. Der Anteil an Sinoit wurde durch die Reinigungsprozedur somit um fast 60 % erhöht.



Abbildung 8-8: Untergrundkorrigiertes Pulverdiffraktogramm des Produktgemenges bestehend aus Si₂N₂O (*), α - (#) und β -Si₃N₄ (~).

8.4.2 Reaktion von CaCO₃ mit Si₂N₂O

40 mg des Gemenges von Sinoit und Siliciumnitrid, also etwa 0.3 mmol Si₂N₂O, wurden nun mit einem Überschuss an Calciumcarbonat als CaO-Quelle (0.45 mmol) in einem Achatmörser verrieben und in den W-Tiegel überführt. Anschließend wurde unter Stickstoffatmosphäre innerhalb von 25 min auf 1000 °C erhitzt (Abspaltung von CO₂ aus CaCO₃) und die Temperatur dann langsam mit einer Heizrate von etwa 1.1 K / min auf 1400 °C erhöht. Dieser Wert wurde für 12 h beibehalten, bevor der Ofen abgeschaltet wurde. Abbildung 8-9 zeigt das Pulverdiagramm des entstandenen Phasengemenges. Trotz mehrerer Phasen, die bei der Reaktion entstanden sind, kann man vor allem gut an den starken Reflexen bei $2\theta = 13.0^{\circ}$, 26.1°, 26.8°, 33.6°, 35.2° und 38.2° erkennen, dass sich nach Gleichung 8-1 Sinoit eindeutig mit Calciumoxid zu dem Hauptprodukt CaSi₂O₂N₂ umgesetzt hat.



 $Si_2N_2O + CaO \rightarrow CaSi_2O_2N_2$ (Gl. 8-1)

Abbildung 8-9: Oben: Untergrundkorrigiertes Pulverdiffraktogramm des Produktgemenges nach der Reaktion bei 1400 °C; Si₂N₂O (*), β -Si₃N₄ (~), CaO (%), CaSiO₃ (Pseudowollastonit; +). Die Reflexe bei 2 θ = 13.9°, 17.9°, 25.2° und 28.0° konnten nicht eindeutig zugeordnet werden. Unten: Aus Einkristalldaten simuliertes Pulverdiagramm von CaSi₂O₂N₂.

Bei der Reaktion entstand als zweite Hauptphase das Oxosilicat CaSiO₃ (Pseudowollastonit), das aber zumindest zum Teil auch aus der Reaktion von CaO mit dem ebenfalls vorhandenen Si₃N₄ entstanden sein könnte.

8.5 ²⁹Si-NMR-Spektroskopie

Eine Bestätigung der Kristallstruktur von CaSi₂O₂N₂ konnte mittels ²⁹Si-Festkörper-NMR-Speltroskopie erbracht werden. In dem Spektrum, das in Abbildung 8-10 gezeigt ist, erkennt man zunächst mehrere sich überlagernde Signale zwischen δ = -50.4 und -53.8 ppm. Aus der Strukturanalyse ist bekannt, dass zwölf kristallographisch unterschiedliche Si-Atome vorhanden sind. Die Annahme, dass eine O/N-Ausordnung vorliegt und somit ausschließlich SiON₃-Tetraeder die gewellten Schichten aufbauen, wird hier insofern bestätigt, als dass die Signale in einem sehr eng begrenzten, typischen Bereich angesiedelt sind (Δ_{δ} = 3.4 ppm).



Abbildung 8-10: ²⁹Si-NMR-Spektrum von CaSi₂O₂N₂. In dem vergrößerten Ausschnitt ist die Entfaltung der Signale dargestellt (Rotationsfrequenz: 8 kHz, 90°-Impulslänge: 2.9 µs, Wiederholzeit: 1600 s).

Aus einer Entfaltung des überlagerten Gesamtsignals kann man die Anzahl und Intensität der einzelnen Beiträge erhalten, da die gemessenen Kerne ausrelaxiert waren. Wie in der Vergrößerung in Abbildung 8-10 dargestellt ist, liefert eine Anpassung mit sechs Pseudo-Voigt-Funktionen eine akzeptable Beschreibung der Messung. Die angepassten Signale haben folgende chemische Verschiebungen und Intensitätsverhältnisse: $-50.4 / -51.3 / -52.1 / -52.6 / -53.1 / -53.8 \approx 1 : 2 : 1 : 2 : 3 : 3$. Somit können alle zwölf Si-Lagen auf die einzelnen Resonanzen verteilt werden.

8.6 IR- und ramanspektroskopische Charakterisierung

Das Infrarotspektrum der Verbindung CaSi₂O₂N₂ wurde in Lit. [132] bereits gezeigt und interpretiert. Ergänzend hierzu ist diesem nun in Abbildung 8-11 das Ramanspektrum im Messbereich von 200 bis 1150 cm⁻¹ gegenübergestellt.



Abbildung 8-11: Infrarot-^[132] sowie Ramanspektrum von CaSi₂O₂N₂.

Bei einem Vergleich der IR- und Raman-Spektren von CaSi₂O₂N₂ mit denen des natürlich vorkommenden Oxoschichtsilicats Kanemit (Na(H₂O)₃)(Si₂O₄OH) sind auffällige Ähnlichkeiten zu erkennen. ^[135] Das Mineral ist ebenfalls aus stark gewellten Tetraeder-schichten aufgebaut. Die IR- bzw. Ramanbanden von Kanemit sind im Vergleich mit CaSi₂O₂N₂ jedoch aufgrund der höheren Bindungsenergie von Si-O gegenüber Si-N zu etwas höheren Energien, also höheren Wellenzahlen, verschoben. Tabelle 8-7 trifft eine Zuordnung der Absorptionen von CaSi₂O₂N₂ zu bestimmten Schwingungen auf der Basis von Lit. [135].

IR-Absorptionen / cm ⁻¹	Raman-Banden / cm ⁻¹	Zuordnung		
1040	1104, 1033, 992	v _{as} (Si-N-Si)		
		v (Si-O)		
950 - 800, 662, 624, 518,	865, 827, 475, 463, 446	v _s (Si-N-Si)		
490				
477, 458, 432, 411	434, 419, 392, 319, 276, 223	δ (Si-O), δ (Si-N), ν (Ca-O),		
		Gitterschwingungen		

Tabelle 8-7: Zuordnung einiger IR- und Ramanbanden von CaSi₂O₂N₂

v = Valenzschwingung, $\delta =$ Deformationsschwingung, s = symmetrisch, as = antisymmetrisch

8.7 MAPLE – Gitterenergie-Berechnungen

Mit der Berechnung der partiellen und Gesamt-MAPLE-Werte kann eine vollständige O/N-Ausordnung in CaSi₂O₂N₂, wie sie bereits in Kapitel 8.3.3 angenommen wurde, weiter bekräftigt werden. Tabelle 8-8 listet die berechneten Daten auf. Dabei liegen alle partiellen Werte in den üblichen Bereichen für die entsprechenden Ionen. Auch der Vergleich des Gesamt-MAPLE-Wertes mit der Summe der Gesamt-MAPLE-Werte der hypothetischen Edukte nach Gleichung 8-2 zeigt eine sehr gute Übereinstimmung mit einer Differenz von nur 0.22 %.

$$Ca_2SiO_4 + Si_3N_4 \rightarrow 2 CaSi_2O_2N_2$$
 (Gl. 8-2)

$Ca(1)^{2+}$	2154	${\rm Si(2)}^{4+}$	9354	${\rm Si(9)}^{4+}$	9420	$O(4)^{2-}$	2346	$O(11)^{2}$	2373	$N(6)^{3-}$	6125
$\operatorname{Ca}(2)^{2^+}$	2127	${\rm Si(3)}^{4+}$	9299	Si(10) ⁴⁺	9544	$O(5)^{2-}$	2322	O(12) ²⁻	2320	N(7) ³⁻	6353
$Ca(3)^{2+}$	2122	$Si(4)^{4+}$	9537	Si(11) ⁴⁺	9537	$O(6)^{2-}$	2370	$N(1)^{3-}$	6273	$N(8)^{3-}$	6190
$Ca(4)^{2+}$	2214	${\rm Si(5)}^{4+}$	9363	Si(12) ⁴⁺	9306	$O(7)^{2-}$	2379	$N(2)^{3-}$	6288	$N(9)^{3-}$	6255
$\operatorname{Ca}(5)^{2+}$	2115	$Si(6)^{4+}$	9360	$O(1)^{2-}$	2362	$O(8)^{2-}$	2404	$N(3)^{3-}$	6274	$N(10)^{3-}$	6301
$Ca(6)^{2+}$	2145	$Si(7)^{4+}$	9555	$O(2)^{2-}$	2272	O(9) ²⁻	2299	$N(4)^{3-}$	6340	N(11) ³⁻	6274
$Si(1)^{4+}$	9303	Si(8) ⁴⁺	9281	O(3) ²⁻	2372	O(10) ²⁻	2317	$N(5)^{3-}$	6223	N(12) ³⁻	6171
Gesamt-MAPLE (CaSi ₂ O ₂ N ₂)				38234							
Gesamt-MAPLE ($\frac{1}{2}$ Ca ₂ SiO ₄ + $\frac{1}{2}$ Si ₃ N ₄)				38150							
Abweichung Δ				0.22 %							

Tabelle 8-8: Madelung-Anteil der Gitterenergie in CaSi₂O₂N₂. (MAPLE-Werte in kJ·mol⁻¹)

8.8 Lumineszenz von CaSi₂O₂N₂:Eu

Dotiert man das farblose CaSi₂O₂N₂ mit Europium, so erhält man ein blass-grünes Material, das unter UV-Bestrahlung eine kräftige Fluoreszenz im gelb-grünen Spektralbereich (etwa 550 bis 560 nm) aussendet (vgl. Abbildung 8-12).



Abbildung 8-12: Fotografie der mit 2 % Europium dotierten Verbindung CaSi₂O₂N₂:Eu bei Tageslicht (links) und unter UV-Bestrahlung (λ = 254 bzw. 366 nm; rechts).

8.8.1 Anregungs- und Emissionsspektren

Zur Charakterisierung der Lumineszenzeigenschaften wurden Anregungs- und Emissionsspektren aufgenommen, die in Abbildung 8-13 dargestellt sind. Das Anregungsspektrum der mit zwei Prozent Europium dotierten Probe zeigt eine breite Bande bei $\lambda_{max} \approx 390$ nm, die dem 4f \rightarrow 5d-Übergang im Eu²⁺-Ion zuzuordnen ist. Der gesamte Anregungs-Bereich von etwa 320 bis 430 nm macht die Verbindung für einen Einsatz in LEDs mit ultraviolett bis blau emittierenden (In,Ga)N-Halbleiterdioden interessant. Unterhalb von 200 nm findet die Anregung des Wirtsgitters statt.



Abbildung 8-13: Anregungs- (blau) und Emissionsspektren (rot: λ_{exc} = 160 nm, schwarz: λ_{exc} = 450 nm) von CaSi₂O₂N₂:Eu (2 %).

Das Emissionsspektrum zeigt die typische breite Bande, die auf den $4f^{6}5d^{1}\rightarrow 4f^{7}$ -Übergang von Eu²⁺ zurückzuführen ist. Die Emissionsmaxima liegen bei 552 nm ($\lambda_{exc} = 160$ nm) bzw. 561 nm ($\lambda_{exc} = 450$ nm). Diese Werte liegen verglichen mit der Eu²⁺-Emission von $\lambda_{emiss} > 600$ nm der rein nitridischen Verbindungen M₂Si₅N₈:Eu (M = Ca, Sr, Ba; vgl. Kapitel 12) bei signifikant niedrigeren Wellenlängen, also höheren Energien. Das ist unter anderem auf den nephelauxetischen Effekt zurückzuführen, da in CaSi₂O₂N₂:Eu die Eu-Atome analog der oben dargelegten Kristallstrukturbestimmung und der MAPLE-Berechnungen hauptsächlich von Sauerstoff koordiniert sind. Somit erhöht sich das Energieniveau der 5d-Orbitale im Gegensatz zur N-Koordination, die Energie der ausgesandten Strahlung liegt tendenziell höher, womit Strahlung kleinerer Wellenlänge emittiert wird (vgl. auch Abbildung 3-8 in Kapitel 3.3.2).

Die Tatsache, dass das Emissionsspektrum nur *eine* Bande zeigt, die eine für Eu^{2+} -Emissionen typische Halbwertsbreite aufweist, bestätigt, dass die Koordinationssphären der sechs kristallographisch unterschiedlichen Eu_{Ca} -Positionen sehr ähnlich sind.

8.8.2 Thermal-Quenching-Verhalten

Für den Einsatz z.B. in Leuchtdioden ist ein gutes *Thermal-Quenching*-Verhalten (vgl. Kapitel 3.2) der Phosphore eine wichtige Voraussetzung, da in den Dioden über einen längeren Zeitraum je nach Leistung und Wärmeableitung Temperaturen von über 200 °C auftreten können. Deshalb ist es wichtig, dass die Emissionsintensität der Phosphore erst bei möglichst hohen Temperaturen nachlässt. Abbildung 8-14 zeigt die Emissionsspektren von CaSi₂O₂N₂:Eu bei verschiedenen Temperaturen.



Abbildung 8-14: Temperaturabhängigkeit der Emission von CaSi₂O₂N₂:Eu (2 %). ^[136] Links: Emissionsspektren bei unterschiedlichen Temperaturen; rechts: Abhängigkeit der Emissionsintensität von der Temperatur.

Man erkennt neben einer leicht hypsochromen Verschiebung der Emissionsmaxima bei steigender Temperatur einen deutlichen Verlust an Leuchtintensität, die bei etwa 150 °C auf die Hälfte des Raumtemperaturwertes abgenommen hat (TQ¹/₂-Wert). Diese starke Verringerung der Quantenausbeute hängt mit dem relativ großen Stokes-Shift zusammen. Je größer der Stokes-Shift, umso größer ist das *Thermal Quenching*. ^[137] Eine Ursache hierfür liegt in der durch Anhebung eines f-Elektrons in ein d-Orbital verursachten Vergrößerung des angeregten Eu(II)-Ions, wodurch das Wirtsgitter in CaSi₂O₂N₂:Eu expandiert. Diese Aufweitung ist stärker als z.B. im ähnlich aufgebauten SrSi₂O₂N₂:Eu, das ein größeres Kation aufweist. Die Eu-X-Abstände (X = O, N) verändern sich in CaSi₂O₂N₂:Eu während der Anregung demzufolge stärker. Das wiederum führt zu einer größeren relativen Verschiebung ΔR der Energieniveaus von Grund- und angeregtem Zustand gegeneinander (vgl. Abbildung 3-6 in Kapitel 3.2), was zu einem vergrößerten Stokes-Shift führt. Bei SrSi₂O₂N₂:Eu ist der Effekt wegen des größeren Sr²⁺-Kations nicht so stark ausgeprägt. Hier sinkt die Emissions-intensität bei gleichem Dotierungsgrad folglich erst bei etwa 270 °C auf 50 %. ^[90]

8.8.3 Weitere optische Charakterisierung

Im Zuge der optischen Messungen an CaSi₂O₂N₂:Eu wurden noch weitere Kenngrößen der Verbindung bestimmt. Die Farbkoordinaten im CIE-Diagramm (vgl. Abbildung 3-5, Kapitel 3.1) liegen für CaSi₂O₂N₂:Eu(2%) bei x = 0.410 und y = 0.558, also im gelbgrünen Bereich. Die Quantenausbeute betrug bei einer Anregungswellenlänge von λ_{exc} = 450 nm bei verschiedenen Proben bis zu 48 %, während die Reflektion bei max. 68 %, also recht hoch lag. Das Lumenäquivalent wurde mit 485 lm/W ermittelt.
9 Niedrig kondensierte Schichtsilicate - Ba₃Si₆O₉N₄ und Eu₃Si₆O₉N₄

9.1 Ba₃Si₆O₉N₄

9.1.1 (Oxo-)Nitridoschichtsilicate

Im Bereich der Nitrido- bzw. Oxonitridosilicate wurden Schichtverbindungen, wie das im vorigen Kapitel vorgestellte CaSi₂O₂N₂, erst relativ spät entdeckt. Hier sind z.B. das hyperbolisch gewellte Schichtsilicat Ce₄[Si₄O₄N₆]O aus dem Jahr 2000 ^[110] sowie SrSiN₂ und BaSiN₂ (*Clarke* et al., 2004) zu nennen. ^[138] Die beiden letztgenannten Verbindungen bestehen aus SiN₄-Tetraedern, die paarweise über gemeinsame Kanten zu Si₂N₆-Dimeren verknüpft sind. Diese Einheiten bauen wiederum Schichten auf, zwischen denen die Erdalkali-Ionen eingelagert sind. Die im Anschluss beschriebenen neuen Oxonitridosilicate Ba₃Si₆O₉N₄ und Eu₃Si₆O₉N₄ sind aus Schichten eckenverknüpfter Si(O,N)₄-Tetraeder aufgebaut und stehen in enger struktureller Beziehung zu CaSi₂O₂N₂, weisen jedoch einen etwas geringeren Kondensationsgrad auf (vgl. Kapitel 9.1.3.3).

9.1.2 Darstellung und Elementaranalyse

Zur Synthese von $Ba_3Si_6O_9N_4$ wurden in einem typischen Experiment 98.7 mg (0.50 mmol) $BaCO_3$, 23.9 mg (0.17 mmol) Si_3N_4 (500 nm Partikelgröße) und 30.1 mg (0.50 mmol) SiO_2 (Aerosil[®] 380) unter Argon-Schutzgasatmosphäre eingewogen und innig in einem Achatmörser vermengt und in den W-Tiegel überführt. Dieser wurde anschließend unter N₂-Atmosphäre mit einer Heizrate von 5.6 K / min auf 1000 °C und anschließend mit 12.3 K / min auf 1370 °C aufgeheizt. Es folgte eine langsame Temperaturerniedrigung innerhalb von 63 h auf 1000 °C, bevor der Ofen durch Abschalten rasch auf Raumtemperatur abgekühlt wurde. Hierbei fielen neben einem farblosen kristallinen Pulver auch zahlreiche nadelförmige Einkristalle (Abbildung 9-1) derselben Zusammensetzung an. Die Reaktionsgleichung kann folgendermaßen formuliert werden (Gl. 9-1):

$$3 \text{ BaCO}_3 + 3 \text{ SiO}_2 + \text{Si}_3\text{N}_4 \rightarrow \text{Ba}_3\text{Si}_6\text{O}_9\text{N}_4 + 3 \text{CO}_2$$
 (Gl. 9-1)



Abbildung 9-1: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme nadelförmiger Kristalle von $Ba_3Si_6O_9N_4$.

Die molare Zusammensetzung der Verbindung wurde durch EDX-Analysen bestätigt (Tabelle 9-1). Abbildung 9-2 zeigt das zugehörige Röntgenspektrum.



Tabelle	9-1:	Ergebnisse	der	EDX-
Analyse a	an Ba₃	Si ₆ O ₉ N₄ (Gew	ichts-	%)

	theor.	EDX (Ø 6
		Messungen)
Ba	52.8	49.9
Si	21.6	21.8
0	18.4	19.8
Ν	7.2	8.5

Abbildung 9-2: EDX-Spektrum von $Ba_3Si_6O_9N_4$ (12 kV Beschleunigungsspannung; beschichtet mit Kohlenstoff).

9.1.3 Röntgenographische Charakterisierung

9.1.3.1 Einkristallstrukturanalyse

Zur Bestimmung der Kristallstruktur von $Ba_3Si_6O_9N_4$ wurden die Reflexintensitäten eines nadelförmigen Kristalls bei Raumtemperatur gemessen. Die Strukturlösung (Direkte Methoden^[28]) und die Verfeinerung waren in der trigonalen Raumgruppe *P*3 (Nr. 143) mit

R-Werten von R1 = 0.0309 und wR2 = 0.0621 (alle Daten) erfolgreich. Alle Atome wurden dabei anisotrop verfeinert. Die Daten der Strukturanalyse sind in Tabelle 9-2 aufgeführt. Die Ortsparameter sowie die isotropen äquivalenten Auslenkungsparameter sind in Tabelle 9-3, die anisotropen Auslenkungsparameter in Tabelle 9-4 zusammengefasst.

Summenformel	Ba ₃ Si ₆ O ₉ N ₄
Molmasse / g·mol ⁻¹	780.57
Kristallsystem	trigonal
Raumgruppe	<i>P</i> 3 (Nr. 143)
Diffraktometer	Nonius Kappa-CCD
Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.14 \times 0.01 \times 0.01$
Gitterparameter / pm	a = 724.9(1), c = 678.4(2)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	308.69(9)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	1
Röntgenographische Dichte $\rho / g \cdot cm^{-3}$	4.199
F(000)	352
Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹	10.101
Messtemperatur / K	293(2)
Messbereich / °	$3.25 \le \theta \le 31.45$
gemessene Reflexintensitäten	4207
symmetrieunabhängige Reflexe	1350
davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	$1312 \ (F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$
Absorptionskorrektur	numerisch
min. / max. Transmission	0.7414 / 0.9888
Zahl der verfeinerten Parameter	68
min. / max. Restelektronendichte / e Å $^{-3}$	-0.906 / 1.416
Flack-Parameter η	0.00(2)
GooF	1.019
<i>R</i> -Werte (alle Daten)	R1 = 0.0309, wR2 = 0.0621
<i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0289, wR2 = 0.0609

Tabelle 9-2: Daten der Einkristallstrukturanalyse von Ba $_3Si_6O_9N_4$

	-				
Atom	Wyck.	x	У	Ζ	U_{eq}
Ba1	1 <i>c</i>	2/3	1/3	0.75011(8)	0.0088(2)
Ba2	1 <i>a</i>	0	0	0.55890(7)	0.0086(2)
Ba3	1 <i>b</i>	1/3	2/3	0.68756(7)	0.0093(2)
Si1	3 <i>d</i>	0.7459(2)	-0.0408(2)	0.0439(2)	0.0050(3)
Si2	3 <i>d</i>	0.9269(2)	0.3777(2)	0.2563(2)	0.0051(3)
N1	3 <i>d</i>	0.7065(7)	0.1313(7)	0.1923(7)	0.0067(8)
N2	1 <i>a</i>	0	0	0.094(1)	0.005(2)
01	3 <i>d</i>	0.1190(6)	0.4109(6)	0.1047(6)	0.0090(8)
O2	3 <i>d</i>	0.7107(6)	-0.0083(6)	0.8157(5)	0.0092(7)
O3	3 <i>d</i>	-0.0154(6)	0.3764(6)	0.4830(5)	0.0108(8)

Tabelle 9-3: Verfeinerte Ortsparameter und isotrope äquivalente Auslenkungsparameter U_{eq} / Å², Standardabweichungen in Klammern

Tabelle 9-4: Anisotrope Auslenkungsparameter / Å², Standardabweichungen in Klammern

Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Ba1	0.0080(2)	0.0080(2)	0.0104(2)	0	0	0.00397(9)
Ba2	0.0086(2)	0.0086(2)	0.0086(2)	0	0	0.00431(9)
Ba3	0.0071(2)	0.0071(2)	0.0136(3)	0	0	0.00353(7)
Si1	0.0045(7)	0.0054(7)	0.0055(7)	-0.0007(5)	-0.0002(5)	0.0027(6)
Si2	0.0042(7)	0.0044(7)	0.0067(6)	0.0004(5)	0.0002(5)	0.0022(6)
N1	0.006(2)	0.005(2)	0.010(2)	-0.002(2)	-0.001(2)	0.004(2)
N2	0.002(2)	0.002(2)	0.011(4)	0	0	0.001(2)
01	0.007(2)	0.006(2)	0.015(2)	-0.001(2)	0.003(2)	0.003(2)
O2	0.011(2)	0.011(2)	0.008(2)	0.002(2)	0.002(2)	0.007(2)
O3	0.013(2)	0.008(2)	0.011(2)	-0.001(2)	-0.007(2)	0.005(2)

9.1.3.2 Pulverdiffraktometrie

Die Simulation des Pulverdiffraktogramms aus den Einkristalldaten stimmt mit der Messung (STOE STADI P Diffraktometer, Cu-K α_1 -Strahlung, $\lambda = 154.18$ pm) in Bezug auf Lage und Intensität der Reflexe gut überein (vgl. Abbildung 9-3).



Abbildung 9-3: Untergrundkorrigiertes Pulverdiffraktogramm von $Ba_3Si_6O_9N_4$ (oben) im Vergleich mit einem aus Einkristalldaten simulierten Diagramm (unten). Die Reflexe der Nebenphase $BaSi_6N_8O$ sind mit (*) gekennzeichnet (Cu-K α_1 -Strahlung).

9.1.3.3 Beschreibung der Kristallstruktur von Ba₃Si₆O₉N₄

Wie Abbildung 9-4 veranschaulicht, ist das Oxonitridosilicat $Ba_3Si_6O_9N_4$ schichtartig aufgebaut, wobei sich die gewellten Silicatschichten aus kondensierten SiO_2N_2 -Tetraedern zusammensetzen. Die Tetraeder sind dabei jeweils über drei Ecken verknüpft. Stickstoff liegt ausschließlich dreifach verbrückend vor (N^[3]), während Sauerstoff sowohl zweifach verbrückend (O^[2]) als auch terminal (O^[1]) auftritt. Eine statistische Verteilung von O und N kann aufgrund des ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrums weitgehend ausgeschlossen werden, da nur zwei sehr scharfe Signale entsprechend den beiden kristallographisch unabhängigen Si-Lagen zu beobachten sind (vgl. Kapitel 9.1.4).



Abbildung 9-4: Kristallstruktur von $Ba_3Si_6O_9N_4$, Blick etwa entlang [010]; Ba grau, N blau, O rot. Die SiO₂N₂-Tetraeder sowie die Elementarzelle sind eingezeichnet.

Zwischen den Tetraederschichten bilden die Ba²⁺-Ionen in der (001)-Ebene eine ebenfalls leicht gewellte, hexagonale Schicht aus (vgl. gelbe Markierung in Abbildung 9-6 links). Die drei kristallographisch unterschiedlichen Metallpositionen sind (6+2)-fach bzw. (6+3)-fach von Sauerstoff und Stickstoff im Abstand von 268.8(4) bis 341.3(5) pm koordiniert (s. Abbildung 9-5). Dabei bilden hauptsächlich die terminalen O-Atome die Koordinationssphäre der Schweratome aus.

Die Si-O- bzw. Si-N-Abstände innerhalb der SiO₂N₂-Tetraeder liegen in den üblichen Bereichen. Dabei ist erwartungsgemäß der Abstand der terminalen O-Atome zu Si2 bzw. Si1 am kürzesten (159.5(4) bzw. 160.5(4) pm), während die längsten Abstände die von Si zu N^[3] sind (173.8(5) bis 175.4(5) pm). Zwischen den Tetraedern sind die Winkel an O^[2] am größten (131.9(3)°), die N^[3]-Atome gewähren nur deutlich kleinere Winkel zwischen 116.4(2)° und 120.6(3)°. Weitere Atomabstände und Winkel sind in Tabelle 9-5 zusammengefasst.



Abbildung 9-5: Koordinationssphäre der Barium-Ionen in $Ba_3Si_6O_9N_4$. Gezeigt sind die Schwingungsellipsoide bei 99 % Aufenthaltswahrscheinlichkeit.

Tabelle 9-5: Ausgewählte interatomare Abstände / pm und Winkel in $Ba_3Si_6O_9N_4$, Standardabweichungen in Klammern

Ba1 -O2	268.8(4)	(3x)	Si1 -O2	160.5(4)	Si1-O1-Si2	131.9(3)°	
-03	282.4(4)	(3x)	-01	164.4(5)	Si1-N1-Si2	118.8(3)°	
-N1	341.3(5)	(3x)	-N1	173.4(5)	Si2-N1-Si2	120.2(3)°	
Ba2 -O2	270.4(4)	(3x)	-N2	174.6(2)	Si1-N1-Si2	120.6(3)°	
-03	283.3(4)	(3x)	Si2 -O3	159.5(4)	Si1-N2-Si1	116.4(2)°	(3x)
-N2	315.6(7)		-01	164.9(4)			
-N2	362.7(7)		-N1	173.8(5)			
Ba3 -O2	271.0(4)	(3x)	-N1	175.4(5)			
-03	272.4(4)	(3x)					
-01	313.3(4)	(3x)					

Die silicatischen Schichten in Ba₃Si₆O₉N₄ besitzen eine enge topologische Beziehung zu denen im Schichtsilicat CaSi₂O₂N₂. In dem Calcium-Sion (vgl. Kapitel 8.3.3) sind die gewellten Tetraederschichten ausschließlich aus Si₃(O,N)₉-Dreierringen aufgebaut. In Ba₃Si₆O₉N₄ treten neben Dreier- zusätzlich Sechserringe auf, die zu größeren Löchern in der Schicht führen (vgl. Abbildung 9-6). Der geringere Kondensationsgrad der Bariumverbindung von $\kappa = 0.46$ ist eine Folge des höheren Sauerstoffanteils. Das molare Verhältnis O : N beträgt hier nämlich 9 : 4, während es in CaSi₂O₂N₂ 1 : 1 ist ($\kappa = 0.5$). Es "fehlt" also regelmäßig ein Tetraeder im Netzwerk, was auf die geringere Koordination von Sauerstoff im Vergleich zu Stickstoff zurückzuführen ist. Dieser Sachverhalt wird in Abbildung 9-6 durch das eingezeichnete rote Dreieck verdeutlicht.



Abbildung 9-6: Vergleich der Tetraederschichten in Ba₃Si₆O₉N₄ (links; Blick entlang [001]) und CaSi₂O₂N₂ (rechts; Blick entlang [010]). Man erkennt deutlich, dass die Schichten in Ba₃Si₆O₉N₄ aufgrund des höheren Sauerstoffanteils (O^[1] und O^[2]) nicht so hoch kondensiert sind wie in CaSi₂O₂N₂. Ba / Ca: große graue Kugeln, Stickstoff blau, Sauerstoff rot. Die gewellte pseudohexagonale Anordnung der Ba-Atome in Ba₃Si₆O₉N₄ ist gelb markiert.

9.1.4 ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektroskopie

Größere Mengen an phasenreinem $Ba_3Si_6O_9N_4$ konnten für ²⁹Si-NMR-spektroskopische Messungen nicht problemlos hergestellt werden, weshalb ein Gemenge von $Ba_3Si_6O_9N_4$ und $BaSi_6N_8O$ (Nebenprodukt) untersucht wurde. Das MAS-Spektrum ist in Abbildung 9-7 a dargestellt.



Abbildung 9-7: a) ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrum eines Gemenges von Ba₃Si₆O₉N₄ und BaSi₆N₈O (Rotationsfrequenz: 10 kHz, 90°-Impulslänge: 2.5 μ s, Wiederholzeit: 32000 s). In dem vergrößerten Ausschnitt ist zum Vergleich auch das Spektrum von phasenreinem BaSi₆N₈O (b) mit den Resonanzen bei -54.0 und -56.3 ppm abgebildet (vgl. Kapitel 6.4).

Man erkennt vier Signale bei einer chemischen Verschiebung von $\delta = -54.0$, -56.3, -64.1 und -66.0 ppm. Ein Vergleich des Spektrums mit dem von phasenreinem BaSi₆N₈O (Abschnitt 6.4) zeigt, dass die Resonanzen bei -54.0 und -56.3 ppm BaSi₆N₈O zuzuordnen sind (vgl. vergrößerten Ausschnitt in Abbildung 9-7). Demzufolge stammen die Signale bei -64.1 und -66.0 ppm von Ba₃Si₆O₉N₄. Aufgrund sehr hoher Relaxationszeiten der Si-Atome in dieser Verbindung konnten allerdings keine komplett ausrelaxierten Resonanzen gemessen und somit auch kein exaktes Verhältnis der integrierten Intensitäten beider Signale bestimmt werden. Da die Signale bei steigenden Wiederholzeiten vergleichbar "anwachsen", konnte jedoch letztlich eine annähernd gleiche Intensität beider Signale angenommen werden. Sie spiegeln so die Ergebnisse der Einkristallstrukturanalyse wider, wonach in der Elementarzelle nur zwei kristallographisch unterscheidbare Si-Atome mit der Häufigkeit 1 : 1 vorliegen (Wyckoff-Position jeweils 3*d*).

Die chemische Verschiebung der Signale lässt sich sowohl mit <u>Si</u>ON₃- als auch mit <u>Si</u>O₂N₂-Tetraedern erklären. Aber sowohl die Kristallstrukturbestimmung in Verbindung mit dem ermittelten molaren Verhältnis O : N als auch die Gitterenergieberechnungen (siehe

Kapitel 9.1.6) und die sehr ähnlichen δ -Werte beider Signale (sehr ähnliche chemische Umgebung von Si1 und Si2, s. Abbildung 9-8) lassen SiO₂N₂-Tetraeder als alleinige Baueinheit am wahrscheinlichsten erscheinen.



Abbildung 9-8: Vergleich der Koordinationssphäre von Si1 und Si2 in $Ba_3Si_6O_9N_4$ (Bindungslängen in pm).

9.1.5 Infrarotspektroskopie

Bei der Betrachtung des Schwingungsspektrums von Ba₃Si₆O₉N₄ ist ein Vergleich mit dem strukturell verwandten Silicat CaSi₂O₂N₂ sehr interessant. Die Ähnlichkeiten in der silicatischen Teilstruktur beiden Schichtverbindungen wurde oben bereits erläutert. Sie spiegelt sich in den IR-Spektren in Abbildung 9-9 wider. Man erkennt deutlich, dass die Absorptionsbanden im Bereich der Si-N- und Si-O-Valenz- und Gitterschwingungen sehr ähnlich sind (zur Zuordnung der IR-Banden siehe Kapitel 8.6).



Abbildung 9-9: Vergleich der Infrarotspektren der Oxonitridoschichtsilicate $Ba_3Si_6O_9N_4$ (schwarz) und $CaSi_2O_2N_2$ (rot). ^[132]

9.1.6 Gitterenergie-Berechnungen (MAPLE)

Zur Abschätzung der Gitterenergie in $Ba_3Si_6O_9N_4$ wurden MAPLE-Berechnungen durchgeführt. ^[41] Die partiellen MAPLE-Werte der kristallographisch unterschiedlichen Atome liegen in den zu erwartenden Bereichen (vgl. Tabelle 9-6). Aus den verfeinerten Strukturdaten wurde für die Verbindung ein Gesamt-MAPLE-Wert von 109204 kJ·mol⁻¹ ermittelt. Dieser stimmt sehr gut mit der Summe der Gesamt-MAPLE-Werte der Edukte gemäß Gleichung 9-2 überein. Es ergibt sich lediglich eine Abweichung von 0.65 %.

$$3x \text{ MAPLE (BaO)} + 3x \text{ MAPLE (SiO_2)} + 1x \text{ MAPLE (Si_3N_4)} = \text{MAPLE (Ba_3Si_6O_9N_4)}$$
(Gl. 9-2)

Tabelle 9-6: Madelung-Anteil der Gitterenergie in $Ba_3Si_6O_9N_4$. Alle MAPLE-Werte sind in kJ·mol⁻¹ angegeben.

Ba1 (+2)	1838	N1 (-3)	6227	Gesamt-MAPLE	
Ba2 (+2)	1824	N2 (-3)	6387	$Ba_3Si_6O_9N_4$	109204
Ba3 (+2)	1980	O1 (-2)	2904	Gesamt-MAPLE	
Si1 (+4)	9316	O2 (-2)	2313	nach Gl. 9-2	109912
Si2 (+4)	9349	O3 (-2)	2289	Abweichung Δ	0.65 %

9.1.7 Untersuchung zur chemischen Stabilität

Gegenüber verdünnten und konzentrierten Basen auch bei Temperaturen bis 200 °C ist Ba₃Si₆O₉N₄ ähnlich stabil wie CaSi₂O₂N₂. Durch Kochen in Königswasser bei 200 °C unter Rückfluss kann die Verbindung jedoch allmählich unter Bildung von Bariumoxosilicaten zersetzt werden. Dabei ist denkbar, dass Ba₃Si₆O₉N₄ bedingt durch den etwas geringeren Kondensationsgrad des Anionenteilgerüsts durch Säuren leichter angreifbar ist als die Silicate des Typs $MSi_2O_2N_2$ (M = Ca, Sr, Eu).^[90]

9.1.8 Lumineszenzuntersuchungen an Ba₃Si₆O₉N₄

Das Oxonitridoschichtsilicat SrSi₂O₂N₂:Eu, auf das in Kapitel 12.1 noch näher eingegangen wird, hat sich bzgl. der Verwendung als gelbgrüner Phosphor in 2-pc-LEDs als sehr interessant und viel versprechend erwiesen. Aufgrund dessen wurden auch Dotierungsexperimente mit dem strukturell vergleichbaren Ba₃Si₆O₉N₄ durchgeführt. Wie in Abbildung 9-10 zu sehen ist, führt eine Dotierung mit Europium zu einer türkisblauen Fluoreszenz unter UV-Bestrahlung.



Abbildung 9-10: Fotographie der undotierten (jeweils links) sowie der mit 4 % Eu²⁺ dotierten Verbindung Ba₃Si₆O₉N₄ unter Tageslicht (oben) und UV-Bestrahlung (λ = 254 und 366 nm; unten).

Wie die obige Fotographie zeigt, ist die Fluoreszenzintensität der Verbindung nicht sehr hoch. Als Ursachen hierfür kommen neben einer hohen intrinsischen oder extrinsischen Defektdichte auch ein großer Stokes-Shift (wenig spektraler Überlapp von Anregungs- und Emissionsspektrum) mit bereits bei Raumtemperatur teilweise gelöschter Lumineszenz in Betracht. In Abbildung 9-11 sind die Anregungs- und Emissionsspektren der Verbindung dargestellt.



Abbildung 9-11: Anregungs-(blau), Emissions- (schwarz: $\lambda_{exc} = 365$ nm; grün: $\lambda_{exc} =$ 400 nm) und Reflektionsspektrum (rot) der Verbindung Ba₃Si₆O₉N₄:Eu²⁺(1%).

Man erkennt, dass die drei kristallographisch unterschiedlichen Eu_{Ba}-Positionen (vgl. Abbildung 9-5) im Emissionsspektrum nicht aufgelöst werden können. Es sind lediglich zwei für die Eu²⁺-Emission typische breite Banden mit Maxima bei $\lambda = 465$ und 512 nm zu erkennen. Interessant ist, dass sich die relative Intensität der Banden bei unterschiedlichen Anregungswellenlängen stark ändert. Der Grund hierfür ist, dass bei $\lambda_{exc} = 400$ nm das Zentrum, das bei 465 nm emittiert, nicht mehr so effektiv angeregt wird wie das längerwellig emittierende und sich somit das Intensitätsverhältnis verschiebt.

Die Farbkoordinaten der Verbindung variieren je nach Eu-Konzentration. Bei Ba₃Si₆O₉N₄:Eu(1%) liegen sie bei x = 0.202 und y = 0.386, bei Ba₃Si₆O₉N₄:Eu(4%) wurde x = 0.195 und y = 0.211 festgestellt (λ_{exc} = 400 nm). Daneben wurde aus dem Reflektionsspektrum der mit 1 % Eu(II) dotierten Probe eine Bandlücke von ca. 3.5 eV ermittelt.

Analoge Lumineszenzuntersuchungen wurden auch mit Ce(III)-dotierten Proben durchgeführt. Diese zeigen unter UV-Bestrahlung blaue Fluoreszenz von deutlich höherer Intensität als bei Eu-Dotierung. Der spektrale Überlapp zwischen Anregung und Emission (vgl. Abbildung 9-12) ist hier auch größer, was auf einen geringeren Stokes-Shift und folglich eine höhere Effizienz hinweist. Im Emissionsspektrum erkennt man mehrere Emissionszentren bei $\lambda_{max} \approx 348$, 375 und 420 nm, die sich zu einer breiten Bande zusammensetzen. Die maximale Anregung der Probe erfolgt im UV-Bereich bei einer Wellenlänge von etwa 312 nm.



Abbildung 9-12: Anregungs-(blau), Emissions- (schwarz; λ_{exc} = 310 nm) und Reflektionsspektrum (rot) von Ba₃Si₆O₉N₄:Ce³⁺(2%).

9.2 Eu₃Si₆O₉N₄

9.2.1 Darstellung und Elementaranalyse

Im Jahr 2003 gab es bereits Hinweise auf die Existenz eines Oxonitridosilicats mit einem Eu/Si-Verhältnis von 1 : 2. ^[132] Wegen fehlender Einkristalle gestaltete sich eine Strukturlösung trotz des Pulverdiffraktogramms einer phasenreinen Probe schwierig. Ein Vergleich dieses Diffraktogramms mit dem von $Ba_3Si_6O_9N_4$ ließ auf die Isotypie beider Verbindungen schließen. Somit konnten ausgehend von der Einkristallstruktur des Barium-Sions die Atomkoordinaten von $Eu_3Si_6O_9N_4$ mittels Rietveldverfeinerung erhalten werden (s. unten).

Die Darstellung der Verbindung erfolgte analog zu $Ba_3Si_6O_9N_4$, statt Bariumcarbonat wurde als Edukt jedoch $Eu_2(CO_3)_3$ verwendet, das zuvor drei Tage lang bei 160 °C ausgeheizt wurde. Die Zusammensetzung wurde ebenfalls mittels EDX-Analyse bestätigt (vgl. Abbildung 9-13 und Tabelle 9-7).



Tabelle	9-7:	Ergebnisse	der	EDX-
Analyse an Eu ₃ Si ₆ O ₉ N ₄ (Gewichts-%)				

	theor.	EDX (Ø aus 8
		Messungen)
Eu	55.3	52.8
Si	20.4	20.6
0	17.5	18.7
Ν	6.8	7.9

Abbildung 9-13: EDX-Spektrum von $Eu_3Si_6O_9N_4$ (12 kV Beschleunigungsspannung; beschichtet mit Kohlenstoff).

9.2.2 Rietveldverfeinerung

Am Pulverdiffraktogramm von phasenreinem $Eu_3Si_6O_9N_4$ wurde eine Rietveldverfeinerung durchgeführt, die auf den Atomkoordinaten des isotypen $Ba_3Si_6O_9N_4$ basiert.^[27] Das Ergebnis ist in Abbildung 9-14 dargestellt. Tabelle 9-8 fasst die Details der Verfeinerung zusammen, während Tabelle 9-9 die verfeinerten Atomparameter auflistet.



Abbildung 9-14: Beobachtetes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Röntgenpulverdiffraktogramm sowie Differenzplot und mögliche Reflexpositionen (Striche) von Eu₃Si₆O₉N₄ (Mo-K α_1 -Strahlung).

Kristallsystem	trigonal
Raumgruppe	<i>P</i> 3 (Nr. 143)
Gitterparameter / pm	a = 711.49(1), c = 656.64(2)
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	287.866(8)
Beugungswinkelbereich (Mo-K α_1 -Strahlung)	$5^\circ \le 2\theta \le 50^\circ$
Anzahl Datenpunkte	4499
Anzahl beobachteter Reflexe	352
Profilparameter	14
Atomparameter	45
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0479, R_p = 0.0379$
	$R_F^2 = 0.0638, R_F = 0.0408$
	$\chi^2 = 1.211$

Tabelle 9-8: Details der Rietveldverfeinerung von Eu₃Si₆O₉N₄

Atom	Wyck.	x	У	Ζ	U_{eq}
Eu1	1 <i>c</i>	2/3	1/3	0.7616(8)	0.012(2)
Eu2	1 <i>a</i>	0	0	0.5960(9)	0.0084(9)
Eu3	1 <i>b</i>	1/3	2/3	0.7119(9)	0.019(2)
Si1	3 <i>d</i>	0.731(2)	-0.039(3)	0.059(2)	0.019(6)
Si2	3 <i>d</i>	0.918(3)	0.379(3)	0.280(3)	0.017(5)
N1	3 <i>d</i>	0.651(6)	0.081(5)	0.220(3)	0.0200 *
N2	1 <i>a</i>	0	0	0.124(3)	0.0200 *
01	3 <i>d</i>	0.117(3)	0.466(3)	0.106(3)	0.0200 *
O2	3 <i>d</i>	0.696(5)	-0.003(6)	0.834(3)	0.0200 *
03	3 <i>d</i>	-0.026(5)	0.365(4)	0.524(3)	0.0200 *

Tabelle 9-9: Aus der Rietveldverfeinerung erhaltene Ortsparameter von Eu₃Si₆O₉N₄, Standardabweichungen in Klammern

^{*} Temperaturfaktoren der leichten Atome konnten nicht stabil verfeinert werden. Sie wurden auf einen Wert von 0.02 festgesetzt.

Aufgrund der unterschiedlichen Ionenradien von Ba^{2+} und Eu^{2+} besitzt $Ba_3Si_6O_9N_4$ eine etwas größere Elementarzelle. Die Länge des Parameters *a* erhöht sich von *a* = 711.49(1) pm in Eu₃Si₆O₉N₄ auf 724.9(1) pm im Ba₃Si₆O₉N₄, was einer Zunahme von 1.8 % entspricht. Die *c*-Achse wird um 3.2 % von 656.64(2) auf 678.4(2) pm aufgeweitet. Daraus resultiert eine Volumenzunahme von ca. 6.7 % von der Europium- zur Barium-Verbindung.

9.2.3 MAPLE-Berechnungen an Eu₃Si₆O₉N₄

Die Gitterenergie-Berechnungen führen zu partiellen MAPLE-Werten, die sich im üblichen Bereich für die verschiedenen Ionen bewegen (vgl. Tabelle 9-10). ^[19, 90] Insgesamt ist die Übereinstimmung des Gesamt-MAPLE-Wertes für Eu₃Si₆O₉N₄ mit 108755 kJ·mol⁻¹ mit der Summe der Edukte laut Gleichung 9-3 jedoch nicht so gut wie im Fall der analogen Barium-Verbindung, was evtl. auf die etwas ungenauere Bestimmung der Koordinaten der Anionen zurückzuführen ist.

$$3x \text{ MAPLE (EuO)} + 3x \text{ MAPLE (SiO_2)} + 1x \text{ MAPLE (Si_3N_4)} = \text{MAPLE (Eu_3Si_6O_9N_4)}$$
(Gl. 9-3)

	•		-		
Eu1 (+2)	1927	N1 (-3)	6818	Gesamt-MAPLE	
Eu2 (+2)	1825	N2 (-3)	6248	$Eu_3Si_6O_9N_4$	108755
Eu3 (+2)	2224	O1 (-2)	2253	Gesamt-MAPLE	
Si1 (+4)	9178	O2 (-2)	2417	nach Gl. 9-3	110722
Si2 (+4)	9315	O3 (-2)	2203	Abweichung Δ	1.81 %

Tabelle 9-10: Madelung-Anteil der Gitterenergie in $Eu_3Si_6O_9N_4$. Alle MAPLE-Werte sind in kJ·mol⁻¹ angegeben.

9.2.4 Existiert ein isotypes $Sr_3Si_6O_9N_4$?

Wegen der Ähnlichkeit von Eu²⁺ und Sr²⁺ ist es zu erwarten, dass ein zu Eu₃Si₆O₉N₄ und Ba₃Si₆O₉N₄ isotypes Sr₃Si₆O₉N₄ existiert. In einigen Ansätzen zur Synthese von SrSi₂O₂N₂ wurde diese Phase tatsächlich als Nebenprodukt erhalten. Abbildung 9-15 zeigt das Pulverdiffraktogramm eines Produktgemenges aus SrSi₂O₂N₂ und Sr₃Si₆O₉N₄ im Vergleich mit dem simulierten Diffraktogramm von Ba₃Si₆O₉N₄. Dabei sind die Reflexe der Sr-Verbindung aufgrund der kleineren Elementarzelle (*a* = 709.8(3) pm, *c* = 657.9(2) pm, *V* = 287.0(2) · 10⁶ pm³) zu etwas größeren Winkeln verschoben. Die Indizierung der Reflexe ist im Anhang unter Kapitel A3 aufgelistet, wobei die Abweichung der berechneten von den beobachteten Reflexpositionen im Mittel deutlich unter $\Delta \lambda = 0.01^{\circ}$ liegt. Somit erscheint die Existenz von Sr₃Si₆O₉N₄ ebenfalls gesichert.



Abbildung 9-15: Vergleich der Pulverdiagramme von $Ba_3Si_6O_9N_4$ (Simulation, unten) und einem Produktgemenge (oben) bestehend aus $Sr_3Si_6O_9N_4$ und $SrSi_2O_2N_2$ (*). Einige korrespondierende Reflexe beider isotyper Phasen $M_3Si_6O_9N_4$ (M = Sr, Ba) sind mit Pfeilen gekennzeichnet.

10 HRTEM-Untersuchungen des Oxonitridosilicats EuSi₂O₂N₂

10.1 Grundlagen zur TEM-Analytik

10.1.1 Betriebsarten des TEM

Mit dem Transmissionselektronenmikroskop kann in zwei verschiedenen Betriebsmodi gearbeitet werden. Zum einen können Elektronenbeugungsbilder von ausgewählten Bereichen des Kristalls im SAD-Modus (*selected area diffraction*) aufgenommen werden. Andererseits kann man Hochauflösungsabbildungen im HRTEM-Modus (*high resolution transmission electron microscopy*) erhalten, wobei die Abbildung der Fourier-Transformierten der Beugung entspricht. ^[139] So kann ein direktes Bild der Atomanordnung erhalten werden. Die beiden Betriebsarten werden durch einen unterschiedlichen Abstand der Beobachtungsebene von der Objektivlinse realisiert.

Das maximale Auflösungsvermögen des Mikroskops hängt von der Wellenlänge λ des Elektronenstrahls ab. Je höher die Beschleunigungsspannung, umso kürzer ist die Wellenlänge, die sich aus der De-Broglie-Beziehung (Gl. 10-1) berechnen lässt. Bei der verwendeten Beschleunigungsspannung von 300 kV ergibt sich ein Wert von $\lambda = 1.9687$ pm.^[140] Im HRTEM-Modus wurde maximal mit 550.000-facher Vergrößerung gearbeitet.

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{m \cdot v} \qquad (Gl. \ 10-1)$$

h = Planck'sches Wirkungsquantum (6.62618·10⁻³⁴ J·s), *p* = Impuls, *m* = Masse des Elektrons (9.10953·10⁻³¹ kg), *v* = Geschwindigkeit

10.1.2 Elektronenbeugung

Aufgrund der geringen Wellenlänge besitzt die zur Beschreibung des Beugungsphänomens betrachtete Ewald-Kugel einen sehr großen Radius r, da r = 1 / λ gilt. Durch die dementsprechend geringe Krümmung der Kugel kommt es im Gegensatz zur Röntgenbeugung dazu, dass sehr viele Reflexe gleichzeitig angeregt werden (vgl. Abbildung 10-1). Dies ist insbesondere dann der Fall, wenn der bestrahlte Kristall in der Durchstrahlrichtung sehr dünn ist, da in diesem Fall die reziproken Gitterpunkte in Strahlrichtung, also senkrecht zur Ewaldkugel, verbreitert sind. Die unterschiedlichen Ebenen des reziproken Raums senkrecht zum Strahl werden als Laue-Zonen bezeichnet, wobei die vom Primärstrahl und der Ewaldkugel geschnittene Ebene der nullten Laue-Zone entspricht (*zero order Laue zone* = ZOLZ).



Abbildung 10-1: Schematische Darstellung der Ausdehnung von Ewaldkugel und reziproken Gitterpunkten bei der Elektronenbeugung.

Vorraussetzung für die kinematische Beschreibung der Beugung sind elastische Beugung und geringe Beugungswinkel der Elektronenwelle. Dabei wird angenommen, dass die Elektronen nur einmal am Kristallpotential gebeugt werden. Die mit dieser Theorie vorhersagbare Intensitätsverteilung der Beugungsbilder stimmt also nur dann gut mit den experimentellen überein, wenn die untersuchte Probe nur einige Elementarzellen dick ist. Ansonsten treten zunehmend durch Mehrfachbeugung verursachte dynamische Effekte auf. Um die Intensitätsverteilungen bei dickeren Proben zu simulieren, ist die Anwendung der sehr viel komplizierteren dynamischen Beugungstheorie nötig. ^[141] Allgemein führt Mehrfachstreuung an sehr dicken Proben dazu, dass beinahe alle Reflexe die gleiche Intensität aufweisen.

Aus den Beugungsbildern lässt sich feststellen, ob in dem untersuchten Bereich Fehlordnung bzw. nur kurzreichweitige Ordnung vorhanden ist. Dies zeigt sich durch zusätzlich zu den scharfen Reflexen auftretende diffuse Intensitäten. Etwaige Zwillingsbildung oder anders geartete Verwachsungen erkennt man an einer Überlagerung verschiedener Beugungsbilder.

10.1.3 Hochauflösung

In den Hochauflösungsabbildungen lassen sich nur schwache Intensitätsunterschiede erkennen. Um die im Phasenkontrast enthaltenen Informationen zu extrahieren, wird eine gezielte Phasenverschiebung vorgenommen. Die sog. Kontrasttransferfunktion gibt für die einzelnen Reflexe in der entsprechenden Beugungsebene das Vorzeichen der Phasenverschiebung und die Gewichtung der Amplitude an. Dadurch wird bestimmt, welche Fourier-Komponente welchen Anteil an der in der Bildebene entstehenden Hochauflösungsabbildung hat. Die Phasenverschiebung wird durch Defokussierung der Objektivlinse und Ausnutzen der sphärischen Aberration der Linse erreicht, die durch die sphärische Aberrationskonstante C_s beschrieben wird. Beim sog. Scherzer'schen Defokus $\varepsilon_{scherzer}$ stellen die aufgenommenen Hochauflösungsbilder im Idealfall eine direkte Abbildung des projizierten Potentials, also der Summe der Kernpotentiale, dar. Alle "Löcher" bei Betrachtung der Struktur entlang einer bestimmten Raumrichtung, also die Minima des projizierten Aberrationskonstante und der Wellenlänge berechnen (Gleichung 10-2). Der Scherzer' sche Defokuswert liegt bei den hier verwendeten Einstellungen bei -55 nm.

$$\varepsilon_{Scherzer} = -\left[\left(\frac{4}{3}\right)C_S \cdot \lambda\right]^{1/2}$$
 (Gl. 10-2)

Aus den Hochauflösungsabbildungen können direkt Informationen über Realstruktureffekte erhalten werden. Die Aufnahmen werden bei verschiedenen Defokuswerten Δf aufgenommen und mit Simulationen für verschiedene Schichtdicken *t* verglichen. Verschiedene Δf -Werte ermöglichen dabei sozusagen eine Tiefenauflösung und somit mehr Informationen als eine einfache Projektion. Dadurch ist es möglich, Informationen über die Atomlagen in der Kristallstruktur zu erhalten. Zur Bestimmung des Defokuswertes muss bekannt sein, entlang welcher Zonenachse die Abbildung aufgenommen wurde. Sie wird entweder aus einem zusätzlich aufgenommenen Beugungsbild oder aus der aus der Hochauflösungsabbildung berechneten Fourier-Transformierten bestimmt.

Durch Modifizierung der Fourier-Transformierten kann der Kontrast einer Hochauflösungsabbildung verbessert werden. So können Filter angewandt werden, die beispielsweise das Untergrundrauschen minimieren. Andererseits können diffuse Anteile zwischen den Gitterpunkten ausgeblendet werden, um die Periodizität der Struktur bei undeutlichen Aufnahmen klarer hervorzuheben.

Die Multi-slice-Methode ^[142] erlaubt schließlich bei bekanntem Strukturmodell und vorgegebener Kristalldicke die Simulation hochaufgelöster Abbildungen bei verschiedenen Defokuswerten. Durch Vergleich dieser Abbildungen mit den gemessenen Hochauflösungsaufnahmen kann der experimentelle Defokuswert der Abbildung bestimmt werden. So wird ermittelt, ob Maxima des Potentials, also vor allem schwere Atome, als helle oder dunkle Punkte in der hochaufgelösten Abbildung erscheinen. Der direkte Vergleich von Messung und Simulation in einem Bild zeigt überdies die Übereinstimmung von Strukturmodell und realer Atomanordnung an.

10.2 Realstrukturphänomene und deren Auswirkungen auf die Kristallstrukturanalyse von EuSi₂O₂N₂

10.2.1 Problemstellung

Die Kristallstruktur des Oxonitridosilicats EuSi₂O₂N₂ wurde bereits ansatzweise durch *Höppe* beschrieben. Die Verbindung ist isotyp zu SrSi₂O₂N₂, einem Wirtsmaterial, das für die Verwendung als Leuchtstoff interessant ist (vgl. Kapitel 12.1). ^[90] Die Isotypie der beiden Strukturen und die ähnliche Größe von Eu²⁺ und Sr²⁺ ermöglicht es, eine lückenlose Mischkristallreihe Sr_xEu_{1-x}Si₂O₂N₂ mit x = 0 – 1 zu synthetisieren. ^[132] Es handelt sich wie bei CaSi₂O₂N₂ (Kapitel 8) um Schichtsilicate mit gewellten Schichten, die aus jeweils über drei N-Atome verknüpften SiON₃-Tetraedern bestehen. Die Metall-Ionen werden zwischen den Schichten hauptsächlich von Sauerstoff koordiniert. Die Strukturen des Calcium- und des Europiumsilicats sind zueinander jedoch nicht isotyp. EuSi₂O₂N₂ kristallisiert triklin in der Raumgruppe *P*1 (*a* = 709.8(2) pm, *b* = 725.6(2) pm, *c* = 726.9(2) pm, *α* = 88.78(3)°, *β* = 84.79(2)°, *γ* = 75.95(2)°).

Die Strukturlösung und -verfeinerung (R1 = 0.088, wR2 = 0.132 für alle Daten) ergab bei früheren Untersuchungen ein fehlgeordnetes Strukturmodell mit hohen Restelektronendichten in der Differenz-Fourier-Synthese. ^[90] Die Splitpositionen für zwei kristallographisch unterschiedliche Eu-Atome sind in Abbildung 10-2 eingezeichnet.



Abbildung 10-2: Kristallstruktur von EuSi₂O₂N₂ nach [90]. Die jeweils zu einer Domäne gehörigen Eu-Atome sind dunkel- bzw. hellgrün dargestellt; N blau, O rot. Die SiON₃-Tetraeder sowie die Elementarzelle sind eingezeichnet (Blick etwa entlang [001]).

Eine genauere Betrachtung der Röntgenbeugungsbilder einer erneuten IPDS-Messung zeigte entlang [010]* deutliche Zusatzreflexe, die nicht auf der Basis der Elementarzelle indiziert werden konnten. Abbildung 10-3 zeigt eine Beugungsaufnahme der *hk*0-Ebene, in der die schwächeren Zwischenreflexe klar zu erkennen sind. Zusätzliche diffuse Streifen in derselben Richtung deuteten auf eine Art Stapelfehlordnung der Schichten hin.



Abbildung 10-3: Aus der IPDS-Messung berechnetes Röntgenbeugungsbild des EuSi₂O₂N₂-Kristalls in der *hk*0-Ebene. Zwischen den scharfen Bragg-Reflexen sind in jeder zweiten Reihe entlang [100]* drei schwächere Reflexe zu sehen, die zusätzlich durch einen diffusen Streifen verbunden sind.

Zur Aufklärung der Fragen bzgl. der Kristallstruktur von EuSi₂O₂N₂ wurden Untersuchungen mittels der Transmissionselektronenmikroskopie durchgeführt.

10.2.2 Darstellung von $EuSi_2O_2N_2$

Für die weiterführenden TEM-Untersuchungen wurde eine Pulverprobe von $EuSi_2O_2N_2$ im Hochfrequenzofen unter Stickstoffatmosphäre hergestellt. Dazu wurden 176.0 mg (0.5 mmol) Eu_2O_3 mit 116.3 mg (2.0 mmol) "Si(NH)₂" vermengt und der folgenden Temperaturbehandlung unterzogen:

$$RT \xrightarrow{30 \text{ min}} 1000 \text{ °C} \xrightarrow{30 \text{ min}} 1000 \text{ °C} \xrightarrow{40h} 1400 \text{ °C} \xrightarrow{45h} 1200 \text{ °C} \xrightarrow{30 \text{ min}} RT$$

EDX- sowie Elementaranalyse des gelben pulverförmigen Produkts bestätigte die Summenformel EuSi₂O₂N₂: 268.16 amu; Eu 55.3 (ber. 56.7), Si 21.1 (20.9), O 11.5 (11.9), N 12.4 (10.5) Gewichts-%.

10.2.3 Ergebnisse der TEM-Untersuchungen

10.2.3.1 Elektronenbeugung und Verzwillingung

Im Zuge der Untersuchungen wurden Beugungsbilder von 28 Kristalliten aufgenommen. Einige zeigten die schon aus der Röntgenbeugung bekannten diffusen Streifen, bei den meisten konnten jedoch ausschließlich scharfe Reflexe beobachtet werden. Dabei war es jedoch zumeist nicht möglich, komplette Kippserien, also mehrere bei unterschiedlichen Kippwinkeln aufgenommene Beugungsbilder eines Kristalls mit der oben erwähnten Elementarzelle zu indizieren. Viele Kristallite zeigten das Phänomen der Verzwillingung, das mit dem Zwillingsgesetz (-1 0 0, $-\frac{1}{2}$ 1 0, 0 0 -1) beschrieben werden kann, was einer 180°-Drehung um [010]* bzw. um [$\overline{1}40$] entspricht. Abbildung 10-4 zeigt Elektronenbeugungsbilder, die sowohl von einem unverzwillingten Individuum (a) als auch von zwei weiteren Kristalliten stammen, bei denen beide Zwillingsdomänen zu erkennen sind (b, c).



Abbildung 10-4: Elektronenbeugungsbilder verschiedener EuSi₂O₂N₂-Kristallite, Zonenachse [001]. In (a) ist die Elementarmasche angegeben, in (b) und (c) ist sie für beide Zwillingsdomänen eingezeichnet.

Diese Art der pseudomerohedrischen Verzwillingung ist möglich, da der reziproke Winkel $\alpha^* = 90.03(2)^\circ$ beträgt. Somit können Reflexe mit h = 2n komplett überlappen, während Schichten (*hkl*) mit h = 2n + 1 zusätzliche Reflexe aufweisen, die von dem anderen Zwillingsindividuum stammen. Alle Reflexe beider Domänen lassen sich mit einem monoklinen *C*-zentrierten Gitter mit a = 709 pm, b = 2810 pm, c = 726 pm und $\beta = 95.2^\circ$ indizieren, wobei diese Superzelle in etwa die vierfache Größe der realen Elementarzelle besitzt. Ein vergleichbares Zwillingsphänomen wurde für die Verbindung Ce₄Br₃C₄ beschrieben. ^[143] Das Boridcarbid, das in der ebenfalls triklinen Raumgruppe $P\overline{1}$ kristallisiert, weist eine Zwillingsbildung nach dem gleichen Zwillingsgesetz wie EuSi₂O₂N₂ auf.

Die diffuse Streuung, die in manchen untersuchten Kristallen auftrat (vgl. Abbildung 10-4 (c)), kann in den meisten Fällen mit der Existenz von Zwillingsdomänen erklärt werden, da nur diejenigen Reflexe diffus erscheinen, die nicht gleichzeitig beiden Domänen angehören. Die diffuse Streuung, die im Röntgenbeugungsexperiment beobachtet wurde, wird also nicht durch intrinsische Fehlordnung, sondern durch einen großen Anteil an vorhandenen Zwillingsgrenzen, bedingt durch sehr kleine Domänengrößen, hervorgerufen.

Neben der beschriebenen Verzwillingung konnten bei einzelnen Kristalliten weitere Zwillingsgrenzen und Fehlordnungsphänomene mittels Elektronenbeugung identifiziert werden. Weitere Abbildungen dazu sind im Anhang unter Abschnitt A4 zusammengestellt.

10.2.3.2 Kristallstrukturanalyse unter Einbeziehung des Zwillingsgesetzes

Die Kristallstruktur wurde zunächst mit Direkten Methoden gelöst, wobei die Verzwillingung vorerst unberücksichtigt blieb. Die schwachen diffusen Streifen wurden im Hinblick auf die Verfeinerung vernachlässigt, da sie nur aus einem verschwindend geringen Anteil in Bezug auf das ansonsten geordnete Kristallvolumen resultierten und die Intensitäten der Bragg-Reflexe nicht signifikant beeinflussten. Im Laufe der Verfeinerung wurde das Zwillingsgesetz (-1 0 0, $-\frac{1}{2}$ 1 0, 0 0 -1) mit einbezogen. Dies hatte zur Folge, dass die ursprünglich vorhandenen Splitpositionen der Eu-Atome (vgl. Abbildung 10-2) nicht mehr auftraten. Auch andere Anzeichen für Fehlordnung waren nicht vorhanden. Tabelle 10-1 listet die Ergebnisse der Kristallstrukturverfeinerung auf. Dabei erkennt man unter anderem, dass sich die Restelektronendichten nun in einem akzeptablen Bereich befinden und die *R*-Werte ebenfalls deutlich niedriger sind als in der ursprünglichen Verfeinerung.

Die Eu- und Si-Atome konnten anisotrop verfeinert werden. Tabelle 10-2 listet die verfeinerten Ortsparameter und die äquivalenten isotropen Auslenkungsparameter auf, während Tabelle 10-3 die anisotropen thermischen Auslenkungsparameter der Eu- und Si-Atome zusammenfasst.

Summenformel	$EuSi_2O_2N_2$
Molare Masse / g·mol ⁻¹	268.16
Kristallsystem, Raumgruppe	triklin, P1 (Nr. 1)
Diffraktometer	STOE IPDS
Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.185 \times 0.033 \times 0.026$
Gitterparameter / pm, °	$a = 709.5(1), \alpha = 88.69(2)$
	$b = 724.6(1), \beta = 84.77(2)$
	$c = 725.6(1), \gamma = 75.84(2)$
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	360.19(9)
Anzahl Formeleinheiten Z	4
Röntgenogr. Dichte ρ / g·cm ⁻³	4.945
<i>F</i> (000)	484
Absorptionskoeff. μ / mm^{-1}	17.906
Temperatur / K	295(3)
Messbereich	$3.61^\circ \le \theta \le 32.56^\circ$
gemessene Reflexe	4551
beobachtete Reflexe	$3145 \ (F_{\rm o}^{\ 2} \ge 2\sigma (F_{\rm o}^{\ 2}))$
Absorptionskorrektur	semi-empirisch
min. / max. Transmission	0.50 / 0.63
verfeinerte Parameter	175
min. / max. Restelektronendichte / $e \cdot Å^{-3}$	-2.306 / 2.272
Flackparameter	-0.06(3)
GooF	0.919
R1 / wR2 (alle Daten)	0.0631 / 0.0839
$R1 / wR2 (F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	0.0386 / 0.0777

 $w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0462 P)^2$

 $P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

Tabelle 10-1: Ergebnisse der Zwillingsverfeinerung von EuSi₂O₂N₂

Wichtungsschema

Atom	x	у	Ζ	U _{eq}
Eu1	0.1604(2)	0.1212(2)	0.0657(2)	0.0097(3)
Eu2	0.6387(2)	0.2279(2)	0.3164(2)	0.0097(3)
Eu3	0.1495(2)	0.1100(2)	0.3164(2)	0.0091(3)
Eu4	0.6257(2)	0.2166(2)	0.8087(2)	0.0096(3)
Si1	0.4719(7)	-0.2256(7)	0.7410(7)	0.0065(8)
Si2	0.3648(7)	-0.5649(7)	0.0827(7)	0.0061(8)
Si3	-0.2265(7)	0.5702(7)	-0.0072(7)	0.0069(9)
Si4	0.9769(7)	-0.2328(7)	0.2472(7)	0.0062(9)
Si5	0.0591(7)	-0.2314(7)	0.8330(7)	0.0065(8)
Si6	0.5565(7)	-0.2230(7)	0.3304(7)	0.0061(8)
Si7	0.2748(7)	-0.4390(7)	0.4947(7)	0.0062(9)
Si8	0.8565(7)	-0.5679(7)	0.5810(7)	0.0055(8)
O1	0.376(3)	0.344(2)	0.073(3)	0.007(3)
O2	0.411(3)	-0.005(3)	-0.193(3)	0.012(3)
O3	0.956(2)	-0.015(2)	0.317(3)	0.008(3)
O4	-0.169(2)	0.350(2)	0.056(2)	0.005(3)
O5	-0.035(3)	-0.011(3)	-0.174(3)	0.017(4)
O6	0.428(2)	-0.010(2)	0.318(2)	0.006(3)
O7	0.825(3)	0.356(2)	0.568(2)	0.009(3)
O8	0.367(3)	0.346(3)	0.569(3)	0.013(4)
N1	0.540(2)	-0.382(2)	0.918(2)	0.010(2)
N2	0.640(2)	-0.264(2)	0.552(2)	0.010(2)
N3	0.146(2)	-0.276(2)	0.052(2)	0.008(2)
N4	0.043(2)	-0.398(2)	-0.578(2)	0.007(2)
N5	0.918(2)	-0.386(2)	0.800(2)	0.008(2)
N6	0.762(2)	-0.268(2)	0.175(2)	0.007(2)
N7	0.262(2)	-0.275(2)	0.669(2)	0.006(2)
N8	0.424(2)	0.607(2)	0.301(2)	0.008(2)
-				()

Tabelle 10-2: Verfeinerte Ortsparameter und äquivalente isotrope Auslenkungsparameter U_{eq} / Å² von EuSi₂O₂N₂, Standardabweichungen in Klammern

	•					
Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Eu1	0.0088(4)	0.0109(6)	0.0098(5)	-0.0011(4)	0.0014(5)	-0.0038(4)
Eu2	0.0092(5)	0.0102(6)	0.0096(5)	0.0008(4)	0.0006(5)	-0.0024(4)
Eu3	0.0084(4)	0.0097(6)	0.0086(5)	0.0002(4)	0.0004(5)	-0.0017(4)
Eu4	0.0098(5)	0.0099(6)	0.0090(5)	0.0003(4)	0.0014(5)	-0.0031(4)
Sil	0.002(2)	0.008(2)	0.009(2)	-0.001(2)	0.001(2)	-0.001(2)
Si2	0.003(2)	0.005(2)	0.009(2)	-0.002(2)	0.001(2)	0.000(2)
Si3	0.007(2)	0.008(2)	0.005(2)	-0.001(2)	0.002(2)	-0.001(2)
Si4	0.007(2)	0.009(2)	0.004(2)	-0.000(2)	0.000(2)	-0.005(2)
Si5	0.005(2)	0.009(2)	0.006(2)	-0.002(2)	-0.000(2)	-0.002(2)
Si6	0.006(2)	0.009(2)	0.002(2)	0.001(2)	-0.001(2)	-0.002(2)
Si7	0.007(2)	0.008(2)	0.004(2)	-0.001(2)	0.003(2)	-0.002(2)
Si8	0.004(2)	0.008(2)	0.004(2)	0.001(2)	0.001(2)	-0.003(2)

Tabelle 10-3: Anisotrope thermische Auslenkungsparameter / $Å^2$ der Eu- und Si-Atome in EuSi₂O₂N₂, Standardabweichungen in Klammern

10.2.3.3 Kristallstrukturbeschreibung

Die Kristallstruktur von EuSi₂O₂N₂ ist in Abbildung 10-5 dargestellt. Die Eu-Atome bilden eine gewellte hexagonale Schicht aus, wobei alle Eu-Atome ähnlich wie die Ca-Atome in CaSi₂O₂N₂ von sechs O-Atomen verzerrt trigonal prismatisch umgeben sind ($d_{Eu-O} = 247(3) - 275(2)$ pm; vgl. hierzu zum Vergleich auch Abbildung 8-5 in Kapitel 8.3.3). Dabei ist hier ebenfalls jeweils eine Seite des Prismas von einem N-Atom überkappt ($d_{Eu-N} = 280(2) - 293(2)$ pm).

Die Bindungslängen Si-O^[1] betragen zwischen 158(3) und 163(3) pm, die Abstände von Si zu den dreifach verbrückenden N-Atomen liegen bei 171(2) bis 177(2) pm. Die Winkel an den N-Atomen haben Werte von 113.7(8)° bis 122.5(8)°.



Abbildung 10-5: Kristallstruktur von $EuSi_2O_2N_2$, Blick etwa entlang [100]. Die Elementarzelle und die SiON₃-Tetraeder sind eingezeichnet; Eu grün, O rot, N blau.

Die topologische Anordnung der Tetraeder in EuSi₂O₂N₂ ist wie in CaSi₂O₂N₂ mit der Raumnetzstruktur von Si₂N₂O (Sinoit) vergleichbar. Allerdings stimmt die Ausrichtung der Tetraederspitzen (u für *up*, d für *down*) in EuSi₂O₂N₂ *exakt* mit der von Sinoit überein (vgl. Abbildung 10-6), während CaSi₂O₂N₂ entlang einer Richtung zwar die gleiche Abfolge udud... aufweist (vgl. Abbildung 8-6 in Kapitel 8.3.3), entlang der zweiten jedoch eine andere Periode besitzt (uuuddd... gegenüber uudd... in Sinoit).



Abbildung 10-6: Anordnung der Tetraeder innerhalb einer Schicht in $EuSi_2O_2N_2$ (links, Blick etwa entlang [010]) und in Si_2N_2O (rechts, Blick entlang [100]); O rot, N blau. Die Ausrichtung der Tetraederspitzen (u, d) ist angegeben.

Innerhalb einer gewellten Tetraederschicht in $EuSi_2O_2N_2$ ist kein Inversionszentrum enthalten. Da alle Schichten in derselben Orientierung vorliegen, kann auch kein

Inversionszentrum in der Struktur vorhanden sein. Die verzerrt hexagonale Teilstruktur der Eu-Atome kann mit einer kleineren zentrosymmetrischen Elementarzelle beschrieben werden. In Kombination mit den silicatischen Schichten, die Pseudotranslationssymmetrie besitzen (Abbildung 10-7 a), ist die Beschreibung der Gesamtstruktur jedoch nur in der oben angegebenen triklinen Zelle möglich, wobei nur die Raumgruppe *P*1 in Betracht kommt.

Abbildung 10-7 macht deutlich, warum Verzwillingung und Fehlordnungsphänomene in EuSi₂O₂N₂ so leicht möglich sind. Die Sauerstoffatome einer Silicatschicht, die die Eu-Atome koordinieren, bilden ein leicht verzerrt planares Gitternetz aus, das nach einer 180°-Drehung um die [010]*-Richtung eine fast identische Position einnimmt (rotes Gitter in Abbildung 10-7). Die [010]*-Achse steht dabei senkrecht auf den Schichten. Somit können die O-Atome einer *gedrehten* Schicht in beinahe derselben Art und Weise wie die *ursprüngliche* die Eu-Atome koordinieren.



Abbildung 10-7: Schichten in EuSi₂O₂N₂, Blick entlang [010]*. a) Darstellung einer einzelnen Silicatschicht (die kleinste sich wiederholende Einheit ist durch das grüne Viereck gekennzeichnet) und der darauf folgenden Schicht aus Eu-Atomen (pseudohexagonales Netz aus schwarzen Kugeln). Die Elementarzelle ist mit dunkelblauen Linien eingezeichnet, wobei die Pseudotranslation im Eu-Netz durch die gestrichelte blaue Linie verdeutlicht ist. Die gelben Kreuze markieren die alternativen Eu-Positionen (vgl. Text). b) Durch eine Drehung um 180° in der Papierebene resultiert eine vergleichbare Atomanordnung. Die O-Atome (weiß) bilden dabei ein verzerrtes Gitternetz (gekennzeichnet durch die roten Linien), welches eine zur Ausgangsposition in a) sehr ähnliche Orientierung aufweist. Die Tetraederschicht an sich hat vor und nach der Drehung jedoch eine unterschiedliche Anordnung.

10.2.3.4 Auswertung der Hochauflösungsabbildungen

Zur Untersuchung von Realstruktureffekten eignen sich die hochaufgelösten direkten Abbildungen der Kristallstruktur besonders gut. Die HRTEM-Abbildungen mit verschiedenen Zonenachsen und Defokuswerten stimmen gut mit Simulationen überein, die auf Basis des aus Röntgendaten erhaltenen Strukturmodells erstellt wurden (vgl. Abbildung 10-8). Weitere ungestörte Abbildungen der Zonenachsen [001] und [1-10] sind im Anhang abgebildet.



Abbildung 10-8: a, b, c: Ungestörte Kippserie eines Kristalls von $EuSi_2O_2N_2$ bei unterschiedlichen Defokuswerten (Δf) mit Bildsimulationen (Multi-slice-Methode, t = 2.8 nm), Zonenachse [100]; d: zugehöriges Beugungsbild; e: Simulation des Beugungsbildes.

Einige der Kristalle weisen Stapelfehlordnung oder Zwillingsgrenzen auf. Abbildung 10-9 zeigt die Hochauflösungsabbildung eines Kristallbereiches unter zwei verschiedenen Defokuswerten. Da das obere Bild bei einem Δf -Wert nahe des Scherzer'schen Defokus aufgenommen wurde, kann hier die Abbildung direkt mit der Kristallstrukturprojektion korreliert werden. So entsprechen hier die dunklen Punkte Eu-Atomen, die bei einer Projektion entlang [100] zickzackförmig angeordnet sind.

Die markierte Grenze in Abbildung 10-9 kommt durch eine Verschiebung der beiden Teilbereiche um c / 4 zustande, die mit einer Verlagerung der pseudohexagonalen Eu-Schicht erklärt werden kann. Die Eu-Atome nehmen in der neuen Anordnung eine ähnliche Position relativ zur Tetraederschicht ein, was in Abbildung 10-7 a durch die gelben Kreuze markiert ist. Da sich die Silicatschicht ebenfalls wieder durch die oben diskutierte 180°-Drehung anpassen kann, können diese Baufehler sowohl Zwillings- als auch Antiphasengrenzen darstellen.



Abbildung 10-9: Hochauflösungsabbildung eines EuSi₂O₂N₂-Kristallites, Zonenachse [100]. Die Pfeile markieren die Zwillingsgrenze, die Einsätze zeigen Simulationen (Multi-slice-Methode, t = 2.8 nm; oben: Δf = -35 nm, unten: Δf = + 5 nm). Die Zickzacklinie verdeutlicht die Position der Eu-Atome, illustriert durch das Strukturbild (oben rechts). Die Abbildung wurde von einer keilförmigen Kristallkante mit steigender Dicke aufgenommen, sodass die Simulationen nur in bestimmten Bereichen gut übereinstimmen. Die Elementarzelle ist eingezeichnet.

10.3 Eu₅Cl(SiO₄)₃ – ein gemischtvalentes Seltenerdsilicathalogenid

10.3.1 Forschung an Silicathalogeniden

Bei Versuchen, für eine Kristallstrukturanalyse ausreichend große Einkristalle des Oxonitridosilicats EuSi₂O₂N₂ herzustellen, wurde neben Veränderungen am Temperaturprogramm auch die Möglichkeit der Kristallzucht mit Hilfe von Flussmitteln in Betracht gezogen. Hierbei kamen vor allem Halogenide wie NaCl, CaCl₂ oder BaCl₂ zum Einsatz. ^[144] Dabei konnten Kristalle einer Verbindung bestehend aus Europium, Silicium, Sauerstoff und Chlor isoliert und röntgenographisch untersucht werden.

In der Literatur sind schon seit langem Seltenerdsilicathalogenide bekannt. ^[145, 146] Dabei sind die Bromide und Iodide bei weitem nicht so häufig wie die Chloride und Fluoride. Letztere wurden dabei vor allem von *Schleid* et al. synthetisiert und charakterisiert. ^[147, 148] Bislang sind jedoch lediglich zwei Europiumsilicatchloride beschrieben. ^[149] Eu₂SiO₃Cl₂ (tetragonal, *I*4/*m*) ist ein Ringsilicat bestehend aus $(Si_4O_{12})^{8}$ -Viererringen, wogegen Eu₅SiO₄Cl₆ (monoklin, *C*2/*c*) ein Inselsilicat mit isolierten SiO₄⁴⁻-Tetraedern darstellt. In beiden Verbindungen kommt ausschließlich zweiwertiges Europium vor. Die Eu²⁺-Ionen werden dabei sowohl von Sauerstoff als auch von Chlor koordiniert.

Es fällt auf, dass die weit verbreitete Apatit-Struktur ^[150] auch bei Seltenerdsilicaten des Öfteren auftritt, so z.B. bei MLn₉(SiO₄)₆O₂ oder der Defektvariante Ln_{9.33} $_{0.67}$ (SiO₄)₆O₂ (mit M = Li, Na; Ln = La, Ce, Pr, Nd, Sm, Eu, Gd, Tb, Dy, Ho, Er, Tm, Yb, Lu), die bereits Anfang der 70er Jahre von *Felsche* synthetisiert und beschrieben wurden. ^[151] Kleinere Anionen wie F⁻, OH⁻ oder O²⁻ besetzen dabei analog dem Fluorapatit (Ca₅F(PO₄)₃) die kristallographische Lage 2*a*, während sich größere Anionen (z.B. Br⁻, S²⁻) entsprechend dem Bromapatit auf der Position 2*b* befinden. Als Besonderheit kann dagegen Chlorid beide Lagen einnehmen. Neben Silicat*oxiden* und *-halogeniden* können auch Silicat*sulfide* in derselben Struktur kristallisieren. *Wickleder* et al. stellten in diesem Zusammenhang die Verbindungen Yb₅S(SiO₄)₃ und Eu₅F(SiO₄)₃ vor. ^[152] Hier konnte nun als Nebenprodukt das Homologe Eu₅Cl(SiO₄)₃ in einkristalliner Form erhalten und strukturell charakterisiert werden.

10.3.2 Darstellung und EDX-Charakterisierung

Die Umsetzung eines Ansatzes von 96.8 mg (0.2 mmol) $Eu_2(CO_3)_3$, 41.7 mg (0.72 mmol) "Si(NH)₂" und 316 mg (1.52 mmol) übergeschichtetem BaCl₂ erfolgte unter Stickstoffatmosphäre bei folgendem Temperaturprogramm:

 $RT \xrightarrow{45 \text{ min}} 700 \text{ °C} \xrightarrow{45 \text{ min}} 1000 \text{ °C} \xrightarrow{8h} 1300 \text{ °C} \xrightarrow{6h} 1300 \text{ °C} \xrightarrow{1h} 1400 \text{ °C}$ $\xrightarrow{50h} 600 \text{ °C} \xrightarrow{30 \text{ min}} RT$

Dabei entstanden neben den Hauptprodukten Eu_2SiO_4 und $Eu_5Cl_6SiO_4$ auch einige bernsteinfarbene, transparente Kristalle (siehe Abbildung 10-10), die mittels EDX-Analyse zunächst auf ihre Zusammensetzung untersucht wurden. Dabei stellte sich heraus, dass Chlor aus dem BaCl₂-Flux neben Europium, Silicium und Sauerstoff eingebaut wurde (vgl. Abbildung 10-11). Im Rahmen der Fehlergrenzen (vgl. Kapitel 2.2) konnte auf die Summenformel Eu₅Cl(SiO₄)₃ geschlossen werden.



Abbildung 10-10: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme eines Kristalls der Verbindung $Eu_5Cl(SiO_4)_3$.



Abbildung 10-11: EDX-Spektrum von $Eu_5Cl(SiO_4)_3$ (Beschleunigungsspannung 12 kV, beschichtet mit Kohlenstoff).

Die Verbindung konnte nicht in größeren Mengen phasenrein hergestellt werden. Ausgehend von einem Eduktgemenge aus 52.8 mg (0.15 mmol) Eu₂O₃, 13.5 mg (0.225 mmol) amorphem SiO₂ (Aerosil[®] 380) und 20.1 mg (0.09 mmol) EuCl₂ erhält man bei einer maximalen Synthesetemperatur von 1350 °C ein Gemenge bestehend aus Eu₅Cl(SiO₄)₃ und α -EuSiO₃ ^[153] (vgl. Abbildung 10-16).

10.3.3 Röntgenographische Analytik

10.3.3.1 Einkristallstrukturanalyse und Strukturbeschreibung

Aus den beobachteten Bedingungen für das Auftreten von Beugungsreflexen im Einkristall-Datensatz (000*l* mit *l* = 2n) ergaben sich die möglichen Raumgruppen *P*6₃ und *P*6₃/*m*, wobei die Strukturverfeinerung in der Raumgruppe *P*6₃/*m* (Nr. 176) die besseren Gütefaktoren ergab. Die Positionen von Europium und Chlor in der Elementarzelle wurden mit Direkten Methoden ^[28] bestimmt, Silicium und Sauerstoff anschließend durch Differenz-Fourier-Synthese. Anschließend konnten alle Atome anisotrop verfeinert werden. Die Verfeinerung der Struktur konvergierte für alle Daten gegen *R*1 = 0.0648 und *wR*2 = 0.1036. Weitere Einzelheiten zur Einkristallstrukturanalyse sind in Tabelle 10-4 zusammengefasst. Daneben listen Tabelle 10-5 und 10-6 die verfeinerten Ortsparameter sowie die äquivalenten isotropen und anisotropen Auslenkungsparameter auf.
Summenformel	Eu ₅ Cl(SiO ₄) ₃
Molmasse / g·mol ⁻¹	1071.52
Kristallsystem	hexagonal
Raumgruppe	<i>P</i> 6 ₃ / <i>m</i> (Nr. 176)
Diffraktometer	STOE IPDS
Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.07 \times 0.05 \times 0.04$
Gitterparameter / pm	$a = 975.1(2), \ c = 705.1(2)$
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	580.6(2)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	2
Röntgenographische Dichte $\rho / g \cdot cm^{-3}$	6.129
F(000)	940
Absorptionskoeffizient μ / mm^{-1}	27.212
Messtemperatur / K	293(2)
Messbereich / °	$3.76 \le \theta \le 32.74$
gemessene Reflexintensitäten	7537
symmetrieunabhängige Reflexe	770
davon beobachtete Reflexe	549 $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$
Absorptionskorrektur	numerisch
min. / max. Transmission	0.3351 / 0.5534
Zahl der verfeinerten Parameter	40
min. / max. Restelektronendichte / e Å $^{-3}$	-3.805 / 3.759
GooF	1.056
R-Werte (alle Daten)	R1 = 0.0648, wR2 = 0.1036
R-Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0407, wR2 = 0.0965
Wichtungsschema	$w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0549 P)^2;$
	$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

Tabelle 10-4: Daten der Einkristallstrukturanalyse von Eu₅Cl(SiO₄)₃.

Atom	Wyck.	x	у	Ζ	U_{eq}
Eu1	4 <i>f</i>	2/3	1/3	0.9982(2)	0.0158(3)
Eu2	6 <i>h</i>	0.25078(9)	0.26138(8)	1/4	0.0172(3)
Cl1	2 <i>b</i>	0	0	0	0.052(3)
Si1	6 <i>h</i>	0.9674(5)	0.3765(5)	0.25	0.0114(7)
01	6 <i>h</i>	0.155(1)	0.506(2)	0.25	0.017(2)
O2	6 <i>h</i>	0.538(2)	0.398(2)	0.25	0.039(4)
03	12 <i>i</i>	0.277(2)	0.373(2)	0.942(2)	0.054(4)

Tabelle 10-5: Verfeinerte Ortsparameter und äquivalente isotrope Auslenkungsparameter U_{eq} / Å², Standardabweichungen in Klammern

Tabelle 10-6: Anisotrope Auslenkungsparameter / Å², Standardabweichungen in Klammern

Atom	U_{11}	U_{22}	U_{33}	U_{23}	U_{13}	U_{12}
Eu1	0.0216(3)	0.0216(3)	0.0042(4)	0	0	0.0108(2)
Eu2	0.0212(4)	0.0185(4)	0.0146(4)	0	0	0.0120(3)
Cl1	0.054(4)	0.054(4)	0.050(6)	0	0	0.027(2)
Si1	0.008(2)	0.012(2)	0.010(2)	0	0	0.002(2)
01	0.006(4)	0.023(5)	0.014(5)	0	0	0.000(4)
02	0.036(7)	0.033(7)	0.06(2)	0	0	0.027(6)
O3	0.053(7)	0.091(9)	0.046(7)	0.033(7)	0.029(6)	0.057(7)

 $Eu_5Cl(SiO_4)_3$ kristallisiert wie erwähnt in der hexagonalen Apatitstruktur. Abbildung 10-12 zeigt einen Ausschnitt der Struktur mit eingezeichneten Polyedern zur besseren Veranschaulichung. Europium und Chlor sind hier in Reihen entlang der kristallographischen *c*-Achse angeordnet.



Abbildung 10-12: Kristallstruktur von $Eu_5Cl(SiO_4)_3$, Blick etwa entlang [110]; Eu türkisblau, Cl grün, O rot. Die flächenverknüpften dreifach überkappten Prismen um Eu1 (vgl. auch Abbildung 10-14) sowie die SiO₄-Tetraeder sind eingezeichnet.

Man erkennt, dass die Verbindung isolierte SiO₄-Einheiten aufweist. Die Si-O-Bindungslängen bewegen sich im Bereich von 160(2) bis 164(2) pm. Während die Tetraeder etwas verzerrt vorliegen (Winkel zwischen 99(1)° und 115(1)°), bilden Chlor und Europium fast ideale ClEu₆-Oktaeder aus, die entlang [001] flächenverknüpft sind (siehe Abbildung 10-13).



Abbildung 10-13: Entlang [001] unendlich ausgedehnte flächenverknüpfte CIEu₆-Oktaederstränge in Eu₅CI(SiO₄)₃.

Weitere relevante Bindungslängen und -winkel sind in nachfolgender Tabelle 10-7 aufgeführt.

Eu1-O1	241.4(7)	3x	Si1-O3	160(2) 2x
Eu1-O2	242.9(9)	3x	Si1-O1	162(1)
Eu1-O3	267(2)	3x	Si1-O2	164(2)
Eu2-O3	239(2)	2x	Eu2-Cl1-Eu2	89.91(2)° 4x
Eu2-O2	243(2)		Eu2-Cl1-Eu2	90.09(2)° 4x
Eu2-O3	278(2)	2x	Eu2-Cl1-Eu2	180.00(3)°
Eu2-O1	296(2)			
Eu2-Cl1	305.79(8)	2x	O2-Si1-O3	99(1)°
			O1-Si1-O2	112(1)°
			O1-Si1-O3	115(1)°
			O3-Si1-O3	115(1)°

Tabelle 10-7: Ausgewählte interatomare Abstände / pm und Winkel in Eu₅Cl(SiO₄)₃, Standardabweichungen in Klammern

Die Metallkoordinationen sind in Abbildung 10-14 dargestellt. Um Eu1 bildet sich ein verzerrtes dreifach überkapptes trigonales Prisma aus neun Sauerstoffatomen aus. Im Gegensatz dazu ist Eu2 sowohl von sechs Sauerstoff- als auch von zwei Chloratomen koordiniert.



Abbildung 10-14: Koordination der zwei Europiumlagen in Eu₅Cl(SiO₄)₃. Eu1 ist dreifach überkappt trigonal prismatisch ausschließlich von Sauerstoff umgeben (links), während Eu2 sowohl von Sauerstoff als auch von Chlor koordiniert wird (rechts).

Hierbei tritt eine Abweichung zu den bereits erwähnten Verbindungen $Eu_5F(SiO_4)_3$ bzw. Yb₅S(SiO₄)₃ auf. Während deren Lanthanoid-Ionen auf der Position 1 in gleicher Art und Weise wie in $Eu_5Cl(SiO_4)_3$ ausschließlich von Sauerstoff 9-fach koordiniert werden, gibt es bei der Lage Eu2 bzw. Yb2 eindeutige Unterschiede (vgl. Abbildung 10-15).



Abbildung 10-15: Umgebung der M2-Position (M = Eu, Yb; Wyck. 6*h*) in $Eu_5F(SiO_4)_3$ (links) und in Yb₅S(SiO₄)₃ (rechts).

 $Eu_5Cl(SiO_4)_3$ nimmt gewissermaßen eine Mittelstellung ein. Eu2 ist hier nämlich von *sechs* Sauerstoffatomen wie im $Eu_5F(SiO_4)_3$, aber zusätzlich von *zwei* Chloratomen (im Yb₅S(SiO₄)₃: Schwefel) koordiniert. Die Koordinationszahl steigt also von CN = 7 in den Verbindungen von *Wickleder* et al. auf CN = 8 in Eu₅Cl(SiO₄)₃.

Aufgrund der Ladungsneutralität muss die Kristallstruktur sowohl zwei- als auch dreiwertiges Europium im molaren Verhältnis von Eu^{2+} : $Eu^{3+} = 2$: 3 beinhalten. In dieser gemischtvalenten Natur der Verbindung liegt auch der Grund für die dunkle bernsteinartige Farbe der Kristalle. Wie in diesem Zusammenhang auch schon beim dunkelroten fluorhaltigen $Eu_5F(SiO_4)_3$ vermutet, weist die intensive Färbung auf einen Intervalenz-Charge-Transfer-Übergang zwischen Europiumionen hin. ^[151] Aufgrund des geringen Eu1-Eu1-Abstandes von nur etwa 350 pm innerhalb der Prismenstränge scheint in $Eu_5Cl(SiO_4)_3$ eine partielle Elektronendelokalisation zwischen den Eu1-Positionen aufzutreten, wodurch auf der 4*f*-Lage Eu^{2+} und Eu^{3+} gemischt vorliegen.

Die geringere Koordinationszahl von Eu2 (6 x O + 2x Cl) gegenüber Eu1 (9 x O) lässt für die Lage 6*h* eher auf dreiwertiges Europium schließen, auch wenn sich die interatomaren Eu-O-Abstände nicht signifikant von denen des Eu1 unterscheiden (vgl. $CN_{Eu(II)} = 8$, $CN_{Eu(III)} = 6$ in Eu₃O₄ ^[154]). MAPLE-Berechnungen zur Differenzierung der Eu²⁺ / Eu³⁺-Lagen zeigten ebenfalls keine eindeutig interpretierbaren Energieunterschiede des Gesamt-MAPLE-Wertes der Verbindung bei den verschiedenen denkbaren Verteilungsmöglichkeiten von zwei- und dreiwertigen Positionen.

10.3.3.2 Pulverdiffraktometrie

Das Pulverdiffraktogramm (Mo-K α_1 -Strahlung) des bei der Synthese erhaltenen Gemenges Eu₅Cl(SiO₄)₃ und α -EuSiO₃ ist in Abbildung 10-16 dargestellt. Man kann deutlich erkennen, dass gemessenes und aus den Einkristalldaten simuliertes Pulverdiffraktogramm sehr gut bzgl. Reflexlagen und -intensitäten übereinstimmen.



Abbildung 10-16: Gemessenes (unten) und aus Einkristalldaten simuliertes (oben) Pulverdiffraktogramm von Eu₅Cl(SiO₄)₃. Reflexe der Nebenphase α -EuSiO₃ sind mit Sternchen (*) gekennzeichnet.

11 SrAlSi₄N₇ - ein Silicat mit kantenverknüpften Tetraedern

11.1 Erweiterung der strukturellen Möglichkeiten von Silicaten

Das Hauptstrukturmerkmal von Oxosilicaten, sowohl von natürlich vorkommenden Mineralien als auch von im Labor synthetisierten Verbindungen, sind SiO₄-Tetraeder, die ausschließlich über Ecken verknüpft sind. Dabei sind in Gerüstsilicaten alle vier Ecken mit weiteren Tetraedern ($Q^{[4]}$) verbunden. ^[133] Dieses grundsätzliche Bauprinzip konnte in Nitridosilicaten erweitert werden. Hier existieren Strukturen, die neben eckenverknüpften auch kantenverknüpfte SiN₄-Tetraeder aufweisen. Beispiele dafür sind in etwa die hoch kondensierten Verbindungen MSi₇N₁₀ (M = Sr, Ba), die unter anderem aus Si₂N₆-Tetraederpaaren aufgebaut sind, die wiederum über Ecken mit weiteren kantenverknüpften Tetraedern verbunden sind (vgl. Abbildung 11-1, links). ^[15, 106] Eine vergleichbare Verbindung stellt das Nitridosilicat Ba₅Si₂N₆ dar, das allerdings ausschließlich isolierte [Si₂N₆]¹⁰-Einheiten enthält (Abbildung 11-1, rechts). ^[155]



Abbildung 11-1: Links: Kristallstruktur von $BaSi_7N_{10}$. Rechts: Kristallstruktur von $Ba_5Si_2N_6$ (Blick jeweils etwa entlang [100]). Die Elementarzellen sowie die SiN₄-Tetraeder sind eingezeichnet; Ba grau, N blau.

Bei Syntheseversuchen zur Darstellung von aluminiumhaltigen Nitridosilicaten mit eventuellen strukturellen Analogien zu bereits bekannten Si-N-Verbindungen wurde das neue Nitridoalumosilicat SrAlSi₄N₇ entdeckt. Die Verbindung stellt einen weiteren Vertreter von Silicaten dar, der kantenverknüpfte Tetraeder besitzt. Diese sind allerdings jeweils über *zwei* gegenüberliegende Kanten zu eindimensional unendlich ausgedehnten Ketten verbunden (s. Kapitel 11.3.3).

11.2 Darstellung und EDX-Analyse

SrAlSi₄N₇ konnte durch Synthese ausgehend von Sr-Metall (0.5 mmol, 43.8 mg), α -Si₃N₄ (Korngröße < 500 nm; 0.67 mmol, 93.5 mg) und AlN (1.0 mmol, 41.0 mg) unter Stickstoffatmosphäre hergestellt werden. Das Temperaturprogramm für den HF-Ofen war wie folgt:

$$RT \xrightarrow{3h} 1630 \circ C \xrightarrow{5h} 1630 \circ C \xrightarrow{10h} 900 \circ C \xrightarrow{45 \min} RT$$

Man erhielt SrAlSi₄N₇ als farbloses, grobkristallines Produkt, das laut Pulverdiffraktogramm noch mindestens eine bislang unbekannte Nebenphase enthielt (s. Abschnitt 11.3.2). Abbildung 11-2 zeigt eine Aufnahme der Kristalle unter dem Rasterelektronenmikroskop, während Abbildung 11-3 das EDX-Spektrum der Probe darstellt.



Abbildung 11-2: Aufnahme von quaderförmigen Kristallen der Verbindung SrAlSi₄N₇ unter dem Rasterelektronenmikroskop.



Abbildung 11-3: EDX-Spektrum von $SrAlSi_4N_7$ (Beschleunigungsspannung 30 kV, beschichtet mit Kohlenstoff; Cu und Zn rühren vom Messing-Probenträger her).

Die EDX-Analyse verschiedener Kristalle lieferte unterschiedliche Ergebnisse. Einige zeigten eine recht gute Übereinstimmung mit der aus der Kristallstrukturanalyse erhaltenen Zusammensetzung (SrAlSi₄N₇; 325.03 amu, Sr 25.5 (ber. 27.0), Al 9.0 (8.3), Si 33.5 (34.6), N 28.1 (30.2) Gewichts-%). Bei anderen Kristallen wurden dagegen einige Gewichtsprozent Sauerstoff festgestellt. Hierbei könnte es sich entweder um die besagte Nebenphase handeln, die während der Synthese entstanden ist, oder SrAlSi₄N₇ wird zumindest oberflächlich an Luft oxidiert. Auch könnte eine gewisse Phasenbreite mit eingebautem Sauerstoff auftreten, die mit der Summenformel SrAl_{1-x}Si_{4+x}N_{7-x}O_{2x} ($0 \le x \le 1$) beschrieben werden kann. Eine vergleichbare Problematik tritt bei allen bislang bekannten Si-Al-N-Verbindungen auf. Im Speziellen wurden LA-ICP-MS-Untersuchungen (Laser Ablation Inductively Coupled Plasma Mass Spectrometry) an den Verbindungen Ca5Si2-xAl2+xN8-xOx und Ca4Si1-xAl3+xN7-xOx durchgeführt. ^[156, 157] Die quantitative Analyse ergab hier ebenfalls für unterschiedliche Kristalle verschiedene Zusammensetzungen mit geringen Sauerstoffanteilen. So wurde für $Ca_5Si_{2-x}Al_{2+x}N_{8-x}O_x$ eine Phasenbreite von $0 \le x \le 0.6$ bestimmt. Zusätzlich ist für die Verbindung Ca₄Si_{1-x}Al_{3+x}N_{7-x}O_x die gemessene Konzentration für die Summe aus Al und Si deutlich niedriger als die erwarteten Werte. Die Summe der beiden Elemente sollte theoretisch bei 29.68 Gew.-% liegen, stattdessen ist der gemessene Summenwert bei nur bei 26.75 Gew.-%. Diese Diskrepanz konnte durch keine der gefundenen Verunreinigungen erklärt werden.

11.3 Röntgenographische Charakterisierung

11.3.1 Einkristallstrukturanalyse

Die Kristallstruktur von SrAlSi₄N₇ wurde mit Direkten Methoden ^[28] gelöst und in der Raumgruppe *Pna*2₁ verfeinert. Die Verfeinerung konvergierte gegen R1 = 0.0477 und wR2 = 0.0913 (alle Daten). Alle Atome konnten anisotrop verfeinert werden. Die Resultate der Strukturanalyse sind in Tabelle 11-1 aufgelistet. Die Ortsparameter sowie die äquivalenten isotropen Auslenkungsparameter sind in Tabelle 11-2, die anisotropen Auslenkungsparameter in Tabelle 11-3 zusammengefasst.

Bezüglich der Si/Al-Differenzierung kann aufgrund sehr ähnlicher Formfaktoren mittels Röntgenstrukturanalyse keine Aussage getroffen werden. Besetzt man die Zentren der kantenverknüpften Tetraeder mit Aluminium, so ergibt sich aus der Kristallstrukturanalyse die korrekte elektroneutrale Summenformel. Alle anderen, eckenverknüpften Tetraeder wurden hingegen mit Si besetzt und verfeinert. Für diese Zuordnung spricht auch die Tatsache, dass sich zwei dreifach positiv geladene Al³⁺-Ionen nicht so stark abstoßen wie zwei Si⁴⁺-Ionen, was bei den geringen Abständen in kantenverknüpften Tetraedern nicht zu vernachlässigen ist. Die berechneten MAPLE-Werte (vgl. Kapitel 11.4) deuten ebenfalls auf die angenommene Ordnungsvariante hin. Auch sind in der Literatur die Verbindungen M₃Al₂N₄ (M = Sr, Ba) bekannt, die ebenfalls eindimensional unendlich ausgedehnte Tetraederstränge aus jeweils über zwei Kanten verknüpften *Al*N₄-Tetraedern enthalten. ^[158, 159] Eine etwaige Ausordnung der beiden Atomsorten ließe sich evtl. durch Neutronenbeugungsexperimente aufklären.

e der Einkristallstrukturanalys	e von SrAlSi₄N7
	SrAlSi ₄ N ₇
	325.03
	orthorhombisch
	<i>Pna</i> 2 ₁ (Nr. 33)
	STOE IPDS
	71.073 (Mo-Kα)
	$0.10\times 0.07\times 0.05$
1	a = 1174.2(2), b = 2139.1(4), c = 496.6(1)

Tabelle 11-1: Ergebnisse

Summenformel

Kristallsystem

Diffraktometer

Raumgruppe

Molmasse / $g \cdot mol^{-1}$

Strahlung λ / pm	71.073 (Mo-Kα)
Kristallgröße / mm ³	$0.10 \times 0.07 \times 0.05$
Gitterparameter / pm	a = 1174.2(2), b = 2139.1(4), c = 496.6
Zellvolumen / 10 ⁶ pm ³	1247.2(4)
Anzahl Z der Formeleinheiten pro Zelle	4
Röntgenographische Dichte $\rho / g \cdot cm^{-3}$	1.731
F(000)	624
Absorptionskoeffizient μ / mm ⁻¹	4.749
Messtemperatur / K	293(2)
Messbereich / °	$3.34 \le \theta \le 30.00$
gemessene Reflexintensitäten	12701
symmetrieunabhängige Reflexe	3329
davon beobachtete Reflexe $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	2739
Absorptionskorrektur	numerisch
min. / max. Transmission	0.4579 / 0.6728
Zahl der verfeinerten Parameter	236
min. / max. Restelektronendichte / e Å $^{-3}$	-0.989 / 0.662
Flack-Parameter	0.01(2)
GooF	0.993
<i>R</i> -Werte (alle Daten)	R1 = 0.0477, wR2 = 0.0913
<i>R</i> -Werte $(F_o^2 \ge 2\sigma(F_o^2))$	R1 = 0.0366, wR2 = 0.0873
Wichtungsschema	$w^{-1} = \sigma^2 F_o^2 + (0.0548 P)^2;$
	$P = [Max(0,F_o^2) + 2F_c^2] / 3$

Atom	X	У	Ζ	U_{eq}
Sr1	0.27919(4)	0.50892(2)	0.4386(2)	0.0161(2)
Sr2	0.64517(4)	0.69726(2)	0.4560(3)	0.0209(2)
Si1	0.3584(2)	0.72290(6)	-0.0308(6)	0.0126(3)
Si2	0.9221(1)	0.70013(6)	0.4655(6)	0.0129(3)
Si3	0.5578(2)	0.53286(6)	0.4579(6)	0.0135(3)
Si4	0.0039(2)	0.45634(6)	0.4653(6)	0.0126(3)
Si5	0.1925(1)	0.36055(6)	0.4514(6)	0.0124(3)
Si6	0.1624(2)	0.43487(6)	-0.0496(6)	0.0133(3)
Si7	0.4715(2)	0.39056(6)	0.4580(6)	0.0122(3)
Si8	0.3947(2)	0.65244(6)	0.4685(6)	0.0132(3)
Al1	0.1551(2)	0.6508(2)	0.7352(5)	$0.0108(5)^{*}$
A12	0.6557(2)	0.8484(1)	0.2295(5)	$0.0090(4)^{*}$
N1	0.2530(4)	0.6248(3)	0.474(2)	0.016(1)
N2	0.2151(4)	0.7016(3)	-0.014(2)	0.018(2)
N3	0.4894(5)	0.4658(3)	0.300(2)	0.014(1)
N4	-0.1004(5)	0.3997(3)	0.494(2)	0.018(2)
N5	0.4406(5)	0.6656(3)	0.800(2)	0.015(2)
N6	0.8631(5)	0.7066(3)	0.790(2)	0.015(2)
N7	0.8421(5)	0.6420(3)	0.300(2)	0.015(2)
N8	0.5665(4)	0.8162(3)	0.478(2)	0.015(1)
N9	0.0541(5)	0.4804(3)	0.783(2)	0.017(2)
N10	0.876(4)	0.5736(3)	0.797(2)	0.014(2)
N11	0.4929(5)	0.6014(3)	0.306(2)	0.017(2)
N12	0.3349(5)	0.3653(3)	0.415(2)	0.016(2)
N13	0.2964(4)	0.4687(3)	-0.075(2)	0.016(2)
N14	0.4063(5)	0.7272(3)	0.300(2)	0.017(2)

Tabelle 11-2: Verfeinerte Ortsparameter und äquivalente isotrope Auslenkungsparameter U_{eq} / Å², Standardabweichungen in Klammern. Alle Atome befinden sich auf der Wyckoff-Position 4*a*

^{*} Die etwas zu geringen Auslenkungsparameter von Al1 und Al2 könnten unter Umständen ein Hinweis auf eine zumindest teilweise Mischbesetzung mit Si sein.

Atom	<i>U</i> ₁₁	U_{22}	<i>U</i> ₃₃	U_{23}	<i>U</i> ₁₃	U_{12}
Sr1	0.0176(2)	0.0156(2)	0.0148(3)	0.0000(4)	-0.0004(3)	-0.0010(2)
Sr2	0.0156(2)	0.0185(3)	0.0281(4)	0.0031(4)	0.0013(4)	0.0012(2)
Si1	0.0152(6)	0.0128(6)	0.0093(9)	0.0001(8)	-0.0015(8)	-0.0002(5)
Si2	0.0127(5)	0.0139(6)	0.0118(9)	0.0013(9)	-0.0003(9)	-0.0010(4)
Si3	0.0144(6)	0.0135(6)	0.0123(8)	0.0001(9)	-0.0004(9)	-0.0005(5)
Si4	0.0130(6)	0.0142(6)	0.0102(9)	-0.0006(9)	0.0000(9)	0.0003(4)
Si5	0.0133(6)	0.0128(6)	0.0106(9)	-0.0001(9)	0.0003(9)	0.0002(4)
Si6	0.0144(6)	0.0139(6)	0.0112(9)	0.0005(9)	0.001(1)	0.0001(4)
Si7	0.0134(6)	0.0125(6)	0.0102(8)	-0.0006(9)	0.0006(9)	-0.0001(4)
Si8	0.0150(6)	0.0130(6)	0.0113(9)	-0.0002(8)	0.0010(9)	0.0016(4)
Al1	0.017(1)	0.017(1)	0.012(2)	-0.0002(7)	0.0016(8)	0.0008(7)
A12	0.0145(9)	0.0132(9)	0.012(1)	-0.0007(7)	-0.0002(7)	-0.000(7)
N1	0.014(2)	0.022(2)	0.011(3)	-0.004(3)	-0.002(3)	-0.002(2)
N2	0.016(2)	0.018(2)	0.019(4)	0.000(2)	-0.003(3)	-0.000(2)
N3	0.013(2)	0.014(3)	0.014(4)	0.001(2)	-0.000(2)	0.001(2)
N4	0.020(3)	0.017(2)	0.017(5)	0.004(3)	0.001(3)	-0.005(2)
N5	0.016(3)	0.014(3)	0.016(4)	0.002(2)	-0.003(2)	0.002(2)
N6	0.023(3)	0.010(2)	0.013(4)	0.000(2)	0.003(2)	0.000(2)
N7	0.015(3)	0.018(3)	0.011(4)	0.002(2)	0.003(2)	0.000(2)
N8	0.017(2)	0.018(2)	0.011(4)	0.001(3)	0.001(3)	0.001(2)
N9	0.021(3)	0.019(3)	0.012(4)	-0.001(2)	-0.006(2)	0.005(2)
N10	0.012(3)	0.015(3)	0.015(4)	-0.004(2)	0.000(2)	-0.000(2)
N11	0.021(3)	0.016(3)	0.014(4)	-0.000(2)	-0.002(2)	-0.001(2)
N12	0.019(2)	0.020(3)	0.010(4)	-0.003(3)	-0.002(3)	-0.001(2)
N13	0.019(2)	0.016(2)	0.013(4)	-0.003(3)	-0.001(3)	-0.001(2)
N14	0.027(3)	0.013(3)	0.013(4)	-0.003(2)	-0.002(3)	0.001(2)

Tabelle 11-3: Anisotrope Auslenkungsparameter / Å², Standardabweichungen in Klammern

11.3.2 Pulverdiffraktometrie und Rietveldverfeinerung

Das Pulverdiffraktogramm von SrAlSi₄N₇ wurden mit Cu-K α_1 -Strahlung (λ = 154.18 pm; STOE STADI P Diffraktometer) aufgenommen. Die Ergebnisse der Rietveldverfeinerung sind in Tabelle 11-4 aufgeführt. Abbildung 11-4 zeigt das zugehörige Pulverdiffraktogramm mit Anpassung und Differenzplot. Die Reflexe einer bislang nicht identifizierten Nebenphase sind mit Pfeilen gekennzeichnet.

Kristallsystem	orthorhombisch
Raumgruppe	<i>Pna2</i> ¹ (Nr. 33)
Gitterparameter / pm	a = 1168.31(2), b = 2140.85(4), c = 496.526(7)
Zellvolumen / 10^6 pm^3	1241.90(4)
Beugungswinkelbereich (Cu-K α_1 -Strahlg.)	$5^{\circ} \le 2\theta \le 90^{\circ}$
Anzahl Datenpunkte	8499
Anzahl beobachteter Reflexe	587
Profilparameter	12
Atomparameter	90
Gütefaktoren	$wR_p = 0.0959, R_p = 0.0716$
	$R_F^2 = 0.0807, R_F = 0.0766$
	$\chi^2 = 1.918$

Tabelle 11-4: Ergebnisse der Rietveldverfeinerung von SrAiSi₄N7



Abbildung 11-4: Beobachtetes (Kreuze) und berechnetes (Linie) Röntgenpulverdiffraktogramm sowie Differenzplot (unten) und mögliche Reflexpositionen (Striche) von SrAlSi₄N₇ (Cu-Kα₁-Strahlung). Die roten Pfeile markieren die Reflexe einer bislang unbekannten Nebenphase.

11.3.3 Beschreibung der Kristallstruktur von SrAlSi₄N₇

Das Nitridoalumosilicat SrAlSi₄N₇ besitzt eine ungewöhnliche Kristallstruktur. Das dreidimensional verknüpfte Anionenteilgerüst ist aus SiN₄- und AlN₄-Tetraedern aufgebaut, die z.T. über alle vier Ecken, z.T. aber auch über jeweils zwei Kanten an weitere Tetraeder anschließen (vgl. Abbildung 11-5). Dabei bilden die *trans*-kantenverknüpften Tetraeder Stränge entlang [001] aus, die wie folgt bezeichnet werden können: $\frac{1}{\infty}[(AlN_{4/2}^{3-}]]$. Diese Stränge sind ferner über "gewöhnliche" eckenverknüpfte SiN₄-Tetraeder mit weiteren Strängen verbunden. Dadurch entstehen Kanäle entlang der kristallographischen *c*-Achse, in denen die Sr-Atome lokalisiert sind.



Abbildung 11-5: Kristallstruktur von SrAlSi₄N₇, Blick etwa entlang [001]. Gelb eingezeichnet sind die Stränge kantenverknüpfter Tetraeder entlang [001]. Sr grau, N blau; die Elementarzelle ist markiert.

Es existieren zwei unterschiedliche Sr²⁺-Lagen, die in unregelmäßigen Polyedern sechsbzw. achtfach von Stickstoff koordiniert werden (vgl. Abbildung 11-6). Die Sr-N-Abstände der ersten Koordinationssphäre sind in Tabelle 11-5 aufgelistet.

			-		
Sr1-N1	250.3(5)	Sr1-N13	257.1(8)	Sr1-N10	263.4(6)
Sr1-N13	270.1(8)	Sr1-N3	272.3(5)	Sr1-N12	314.2(5)
Sr2-N12	265.3(7)	Sr2-N8	270.9(5)	Sr2-N7	271.6(6)
Sr2-N11	282.1(6)	Sr2-N14	297.9(6)	Sr2-N12	301.1(7)
Sr2-N5	302.4(6)	Sr2-N6	305.7(6)		

Tabelle 11-5: Sr-N-Abstände / pm in SrAlSi₄N₇; Standardabweichungen in Klammern



Abbildung 11-6: Koordinationssphäre der beiden Sr-Lagen in SrAlSi₄N₇. Die Sr-N-Abstände sind Tabelle 11-5 zu entnehmen.

Die Bindungsabstände in den ausschließlich eckenverknüpften SiN₄-Tetraedern (blau in Abbildung 11-5) liegen für zweifach verbrückende N-Atome im Bereich von 168.5(6) bis 173.6(5) pm, während die Bindungslängen Si-N^[3] im Durchschnitt etwas länger sind (172.9(5) - 182.1(6) pm). Die N^[2]-Atome koordinieren dabei zusätzlich *zwei* Sr-Atome in den Kanälen, während die N^[3]-Atome nur noch Kontakt zu *einem* weiteren Sr haben. Die Tetraederwinkel besitzen Werte zwischen 104.6(3)° und 114.3(3)°.

Interessant sind die Bindungssituation und die geometrischen Verhältnisse in den aus kantenverknüpften AlN₄-Tetraedern aufgebauten Strängen. Die Al-N-Bindungslängen (173.1(7) bis 182.0(8) pm) befinden sich im zu erwartenden Bereich (vgl. Tabelle 11-6). Die geometrische Situation wird in Abbildung 11-7 veranschaulicht.

Tabelle 11-6: Atomabstände / pm innerhalb der kantenverknüpften Tetraederstränge in SrAlSi₄N₇; Standardabweichungen in Klammern

Al1-N8	179.2(7)	Al2-N4	173.1(7)
A11-N2	179 6(7)	A12-N2	176.0(7)
1111112	179.0(7)		170.0(7)
A11 N/	1707(7)	A12 N8	1760(7)
A11-194	177.7(7)	A12-110	170.0(7)
A 11 NT1	102 0(0)	A 10 NI 1	176 5(0)
AII-NI	182.0(8)	A12-IN I	1/0.3(8)
A 11 A 10	251 1(4)		
AII-AI2	231.1(4)		



Abbildung 11-7: Geometrische Verhältnisse innerhalb der kantenverknüpften AIN₄-Tetraeder.

Die *trans*-Tetraederketten sind im Gegensatz zu den isolierten und leicht gewellten Strängen in $Sr_3Al_2N_4$ nahezu linear angeordnet. Das macht sich auch in den Winkeln innerhalb der Al_2N_2 -Vierecke bemerkbar. Die Winkelsumme liegt bei 359.9° bzw. 359.6°, was einer beinahe planaren Aufstellung entspricht. Abbildung 11-8 zeigt in einer Blickrichtung parallel zur Vierecksebene, dass Al1 bzw. Al2 nur um 1.7(3)° bzw. 5.4(4)° aus der von den anderen drei Atomen aufgespannten Ebene hinausragt.



Ein weiteres Beispiel für linear angeordnete kantenverknüpfte Tetraederketten findet sich im faserigen SiO₂, das bereits 1954 von *Weiss* et al. beschrieben wurde und die bis heute einzige Si-O-Verbindung mit dieser Art der Anordnung der Baueinheiten ist. ^[160] Allerdings konnte diese Modifikation bis heute nicht reproduziert werden und ist in der Fachwelt bisweilen noch umstritten. Das faserige SiO₂ besteht ausschließlich aus solchen Strängen kantenverknüpfter Tetraeder, es sind keine verbrückenden Tetraedereinheiten *zwischen* ihnen angeordnet, was zu einer dreidimensionalen Gitterstruktur führen würde. Einen Vergleich der Baueinheiten in SrAlSi₄N₇, Sr₃Al₂N₄ und faserigem SiO₂ zeigt Abbildung 11-9.



Abbildung 11-9: Vergleich der Anordnung der über je zwei Kanten *trans*-verknüpften Tetraeder (gelb) in SrAlSi₄N₇ (links), Sr₃Al₂N₄ (mitte) und in faserigem SiO₂ (rechts); Sr grau, N blau, O rot.

Bei einer Betrachtung der Anordnung der *ecken*verknüpften Tetraeder in SrAlSi₄N₇ fällt eine strukturelle Verwandtschaft mit einem weiteren silicatischen Material ins Auge. Das Mineral Sinoit besitzt eine in großen Ausschnitten fast identische topologische Anordnung der Tetraeder. Abbildung 11-10 veranschaulicht die Gemeinsamkeiten beider Strukturen. Stärker verkippte Tetraeder (in Abbildung 11-10 blau eingefärbt) sind nur in den Bereichen zu finden, die in SrAlSi₄N₇ von den kantenverknüpften Tetraedersträngen eingenommen werden.



Abbildung 11-10: Vergleich der Kristallstrukturen von SrAlSi₄N₇ (links) und Si₂N₂O (rechts); Blick jeweils entlang [001]. Jeweils eine vergleichbare Baueinheit ist grün eingefärbt. Sr grau, N blau, O rot.

In der Literatur sind zwei Nitridosilicate mit der sehr ähnlichen Summenformel BaMSi₄N₇ (M = Yb, Y) bekannt. ^[161, 162] Hier ist formal Al³⁺ in SrAlSi₄N₇ gegen Y³⁺ bzw. Yb³⁺ in BaMSi₄N₇ ausgetauscht. Trotz des gleichen Formeltyps ABM₄X₇ liegen zwei völlig unterschiedliche Strukturen vor. BaYbSi₄N₇ ist aus sternförmigen Einheiten aufgebaut, die über ein gemeinsames *vier*bindiges N-Atom verbunden sind (vgl. Abbildung 11-11). Ansonsten treten nur noch N^[2]-Atome auf. Kantenverknüpfte Einheiten werden hier nicht ausgebildet. Die topologische Anordnung der Tetraeder kann nicht in einen näheren Zusammenhang mit der Struktur von SrAlSi₄N₇ gebracht werden. Dies liegt hauptsächlich am Koordinationsverhalten des jeweiligen dreiwertigen Kations. Al³⁺ existiert in Silicaten bevorzugt in tetraedrischer Koordination und nimmt somit häufig die Position von Si⁴⁺ ein. Damit kann man den Formeltyp von SrAlSi₄N₇ auch näherungsweise als AM₅X₇ bezeichnen, was die beiden völlig unterschiedlichen Kristallstrukturen erklärt. Yb³⁺ oder Y³⁺ bevorzugen auch aufgrund des größeren Ionenradius (Yb³⁺_(CN 6) = 87pm, Y³⁺_(CN 6) = 90 pm) eine höhere Koordination. In BaYbSi₄N₇ ist Yb³⁺ verzerrt oktaedrisch von sechs N-Atomen mit Abständen von ca. 230 pm umgeben.



Abbildung 11-11: Kristallstruktur von BaYbSi₄N₇, aus unterschiedlichen Blickrichtungen; die SiN₄-Tetraeder sowie die Elementarzelle sind eingezeichnet. Die im Text erwähnte sternförmige Einheit aus vier Tetraedern ist orange hervorgehoben; Ba grau, Yb schwarz, N blau.

Die Unterschiede zwischen den Kristallstrukturen von SrAlSi₄N₇ und BaYbSi₄N₇ werden auch bei Betrachtung der Kreisklassenspektren (nach *Klee* ^[163, 164]) deutlich. *Liebau* führte die Klassifizierung der Ringgrößen bei Silicaten ein, wobei z.B. ein Dreierring aus drei eckenverknüpften Tetraedern besteht. ^[165] Eine Aussage über die Verteilung der Häufigkeit auftretender Ringgrößen in einer Kristallstruktur lässt sich mit Hilfe des Programms TOPOLAN ^[166] berechnen. Die Kreisklassenspektren von SrAlSi₄N₇ und von BaYbSi₄N₇ sind in Tabelle 11-7 aufgeführt.

		op o				,				
Si _n N _n -Ringe;	n =	2	3	4	5	6	7	8	9	10
Relative Häufig	Relative Häufigkeit der Ringgrößen:									
SrAlSi ₄ N ₇		8	40	48	264	560	2104	7440	28968	112224
BaYbSi ₄ N ₇ ^[18]		0	8	0	0	8	48	156	412	1038

Tabelle 11-7: Kreisklassenspektren von SrAlSi $_4N_7$ und von BaYbSi $_4N_7$

Hier ist klar ersichtlich, dass sich beide Strukturen deutlich voneinander unterscheiden. Während in BaYbSi₄N₇ keine Vierer- und Fünferringe vorkommen, erkennt man bei SrAlSi₄N₇ die kleinste Si_nN_n-Einheit für n = 2. Dies entspricht den kantenverknüpften Tetraedern. Auch sind hier alle weiteren möglichen Ringgrößen vorhanden.

11.4 Gitterenergie-Berechnungen

Bezüglich der Berechnung der partiellen MAPLE-Werte von SrAlSi₄N₇ wurde die Ausordnung von Si und Al auf die Tetraederzentren in derjenigen Form angenommen, dass Al³⁺ die kantenverknüpften Tetraeder und Si⁴⁺ alle restlichen, ausschließlich eckenverknüpften Tetraeder besetzt. Die so erhaltenen Werte (vgl. Tabelle 11-8) liegen für alle Ionen in realistischen Bereichen. Allerdings sind die Werte für Al³⁺ verglichen mit den MAPLE-Werten in AlN bzw. Ba₃Al₂N₄ etwas zu hoch. Alle anderen geordneten Verteilungsmöglichkeiten für Al³⁺ und Si⁴⁺ führen jedoch im Durchschnitt zu um bis zu 600 kJ·mol⁻¹ erhöhten Werten für potentielle Al³⁺-Positionen.

Tetraederzentren ausschließlich mit Si ⁺⁺ besetzt sind. Alle Angaben in kJ·mol ⁻⁺								
$Sr(1)^{2+}$	1751	${\rm Si(8)}^{4+}$	9234	$N(7)^{3-}$	6006			
$Sr(2)^{2+}$	1764	$Al(1)^{3+}$	6202	$N(8)^{3-}$	5132			
$Si(1)^{4+}$	9704	$Al(2)^{3+}$	6437	$N(9)^{3-}$	5754			
${\rm Si(2)}^{4+}$	9764	$N(1)^{3-}$	5296	$N(10)^{3-}$	5986			
${\rm Si(3)}^{4+}$	8999	$N(2)^{3-}$	5083	$N(11)^{3-}$	6192			
$Si(4)^{4+}$	9933	$N(3)^{3-}$	6218	$N(12)^{3-}$	5524			
${\rm Si(5)}^{4+}$	9593	$N(4)^{3-}$	5051	$N(13)^{3-}$	5562			
${\rm Si(6)}^{4+}$	9342	$N(5)^{3-}$	6042	$N(14)^{3-}$	5947			
${\rm Si(7)}^{4+}$	9313	$N(6)^{3-}$	5886					
Partielle MAPLE-Werte zum Vergleich (in kJ·mol ⁻¹):								
Sr^{2+} 1805 - 2108 (in SrSiO ₃) ^[167]								
Si ⁴⁺ 9316 / 9349 (in Ba ₃ Si ₆ O ₉ N ₄); 9555 / 9875 (in BaSi ₆ N ₈ O);								
Al^{3+}	5434 (in AlN); ^[168] 5434 / 5521 (in Ba ₃ Al ₂ N ₄) ^[159]							
N ³⁻	5938 / 5999 (in Si ₃ N ₄); ^[61] 6143 (in Si ₂ N ₂ O) ^[119]							

Tabelle 11-8: Partielle MAPLE-Werte der Verbindung SrAlSi₄N₇ bei Annahme einer Al/Si-Ausordnung in der Weise, dass die Zentren aller kantenverknüpfter Tetraeder ausschließlich mit Al³⁺ und die restlichen Tetraederzentren ausschließlich mit Si⁴⁺ besetzt sind. Alle Angaben in kJ·mol⁻¹

Einen zusätzlichen Hinweis auf die vermutete Si/Al-Ausordnung liefern die Gesamt-MAPLE-Werte von SrAlSi₄N₇. Dieser liegt bei Besetzung der kantenverknüpften Tetraeder mit Al³⁺ bei 171886 kJ·mol⁻¹ und somit um über 670 kJ·mol⁻¹ höher als bei jeder anderen Verteilungungsvariante.

12 Erforschung und Optimierung neuer orange-roter Leuchtstoffe für den Einsatz in "warm-white-LEDs"

12.1 Ziel des Projektes

Die Anwendungsmöglichkeiten und Vorzüge von Leuchtdioden im alltäglichen Einsatz sind außerordentlich vielfältig, wie im Allgemeinen Teil unter Abschnitt 3.1 schon kurz erläutert wurde. Dabei wird in Zukunft die Verbreitung der LED-Technik in Bezug auf die Beleuchtung von Wohnräumen, vor allem im privaten Bereich, einsetzen. Bislang besitzen weiße Leuchtdioden jedoch im Allgemeinen entweder schlechte Color-Rendering-Eigenschaften in Verbindung mit zu hohen Farbtemperaturen (z.B. blaue (In,Ga)N-LED + YAG:Ce³⁺, vgl. Abbildung 3-5 in Kapitel 3.1) oder die eingesetzten Phosphore leiden unter hohem Thermal Quenching und ungenügender chemischer und thermischer Stabilität (z.B. Kombination aus (Ca,Sr,Ba)₂SiO₄:Eu²⁺ (grün), ^[169] Ca_{1-x}Sr_xS:Eu²⁺ (rot) ^[170] und blauer Basis-LED). Je niedriger die Farbtemperatur ist, umso "wärmer" wirkt das Licht auf den Betrachter. Die Farbtemperatur einer gewöhnlichen 100 W Glühbirne liegt z.B. bei ca. 2800 K, Tageslicht etwa zwischen 5700 und 7000 K. Ein weiteres Problem ist die Beständigkeit des Farbpunktes einer Leuchtdiode mit fortschreitender Leuchtdauer (\rightarrow spektrale Verschiebung). Aufgrund stetiger Entwicklung immer leistungsfähigerer LED-Chips (momentan bis zu 5 W Leistung, "high-power-LEDs") wird die Belastung der lichtkonvertierenden Phosphore durch die erzeugte Wärme und die hohe Strahlungsdichte immer größer, was auch einen Einfluss auf die Lage der Emissionsbanden hat. Auch deshalb wurde in letzter Zeit in verstärktem Maße an seltenerddotierten Nitridosilicaten, Sionen und Sialonen intensiv geforscht.

In dieser Arbeit lag der Fokus auf der Entwicklung und Optimierung von Leuchtstoffen für 2-pc-LEDs. Im Speziellen wurde hier ausgegangen von einer Kombination aus einer blau emittierenden (In,Ga)N-Halbleiter-LED ($\lambda = 440 - 470$ nm) und den zwei silicatischen Phosphoren SrSi₂O₂N₂:Eu²⁺ ($\lambda_{em} \approx 540$ nm) und Sr₂Si₅N₈:Eu²⁺ ($\lambda_{em} \approx 630$ nm). ^[90] Abbildung 12-1 veranschaulicht dabei nochmals die Ausgangssituation im CIE-Farbdiagramm. Passend zum gelb-grün fluoreszierenden SrSi₂O₂N₂:Eu wäre für "warm-white-LED"-Anwendungen ein zweiter Phosphor mit einem Emissionsmaximum bei etwa 620 nm, um ein optimiertes *Color Rendering* zu erreichen. Stokes-Shift (2700 cm⁻¹), Position (538 nm) und Breite (FWHM = 78 nm) der Emissionsbande von SrSi₂O₂N₂:Eu²⁺ sind denen von Sr_{1.3}Ba_{0.7}SiO₄:Eu²⁺ sehr ähnlich. Überraschenderweise zeigt das Oxonitridosilicat jedoch im Gegensatz zu $(Sr,Ba)_2SiO_4$:Eu eine sehr *effiziente* Photolumineszenz (QE > 90 %), sogar bei Temperaturen oberhalb von 200 °C. Die größere Bandlücke von $SrSi_2O_2N_2$:Eu (E_g = 5.88 eV) gegenüber $(Sr,Ba)_2SiO_4$:Eu (E_g = 5.66 eV, 70 % Ba) kann hier als Ursache diskutiert werden. ^[171] Aufgrund der bereits verbesserten Lumineszenzeigenschaften des gelb-grünen Phosphors konzentrierte sich die Forschung auf die Verbindungen im System M₂Si₅N₈:Eu (M = Ca, Sr, Ba), um deren Eignung als LED-Leuchtstoffe durch Variation der stöchiometrischen Zusammensetzung und der Synthesebedingungen zu optimieren.



Abbildung 12-1: CIE-Diagramm zur Veranschaulichung der Lage der Farbkoordinaten einer hypothetischen 2-pc-LED. A: (In,Ga)N-LED, B: $SrSi_2O_2N_2$:Eu²⁺, C: $Sr_2Si_5N_8$:Eu²⁺.

12.2 Das System $M_2Si_5N_8$ (M = Ca, Sr, Ba)

Die drei Ausgangsverbindungen Ca₂Si₅N₈, Sr₂Si₅N₈ und Ba₂Si₅N₈ sind in der Literatur schon seit längerem bekannt. ^[104, 105] Die Calcium-Verbindung kristallisiert monoklin in der Raumgruppe *Cc*, während Sr₂Si₅N₈ und Ba₂Si₅N₈ isotyp sind und orthorhombisch kristallisieren (*Pmn*2₁). Alle drei Nitridosilicate sind aus dreidimensionalen Netzwerken aufgebaut, die aus über alle vier Ecken verknüpften SiN₄-Tetraedern bestehen. Abbildung 12-2 vergleicht die beiden unterschiedlichen Strukturtypen.



Abbildung 12-2: Kristallstrukturen von $Ca_2Si_5N_8$ (links) und $M_2Si_5N_8$ (M = Sr, Ba; rechts). Die Elementarzellen sowie die SiN₄-Tetraeder sind eingezeichnet. Ca, Sr, Ba grau, N blau.

Die Nitridosilicate wurden vorzugsweise aus den Metallen und Siliciumdiimid unter Stickstoffatmosphäre im HF-Ofen bei Maximaltemperaturen von 1600 °C ($Ca_2Si_5N_8$) bzw. 1550°C ($Sr_2Si_5N_8$ und $Ba_2Si_5N_8$) synthetisiert. Abweichend davon musste dem Eduktgemenge bei der Dotierung der Verbindungen noch eine Europiumquelle wie z.B. Eu-Metall oder EuF₃ zugegeben werden. Dabei haben unterschiedliche Dotierungsmittel auch einen Einfluss auf das Kristallwachstum (siehe Abschnitt 12.2.2.5). Besonders bei der Herstellung von Mischkristallphasen war es nötig, das jeweilige Temperaturprogramm zu variieren, um phasenreine Produkte zu erhalten.

Ein repräsentativer Ansatz zur Synthese von $Ba_2Si_5N_8$:Eu ist im Folgenden beschrieben. 130.5 mg (0.95 mmol) Bariummetall wurden mit einem Gemenge aus 4.1 mg (0.02 mmol) EuF₃ und 89.5 mg (1.54 mmol) Siliciumdiimid in einem Wolframtiegel unter Stickstoffatmosphäre zur Reaktion gebracht. Neben Siliciumdiimid wurden auch kommerziell erhältliches amorphes Siliciumnitrid und feinkristallines α -Si₃N₄ (beides Fa. UBE; s. auch Kapitel 4.2.2) verwendet. Ein typisches Temperaturprogramm lautete wie folgt:

$$RT \xrightarrow{1h} 850 \circ C \xrightarrow{3h} 850 \circ C \xrightarrow{1h} 1450 \circ C$$
$$\xrightarrow{6h} 1450 \circ C \xrightarrow{12h} 800 \circ C \xrightarrow{30 \text{ min}} RT$$

In einigen Fällen wurde das Produkt in der Glove-Box anschließend fein verreiben und nochmals einige Stunden bei bis zu 900 °C getempert, um eine gleichmäßige Färbung gleichbedeutend mit einer homogenen Verteilung von Europium im gesamten Wirtsmaterial zu erreichen.

12.2.1 Sr₂Si₅N₈:Eu

12.2.1.1 Photolumineszenzeigenschaften

Die orthorhombische Kristallstruktur von $Sr_2Si_5N_8$:Eu spiegelt sich im Habitus der Kristallite wider. Abbildung 12-3 zeigt die bis zu 50 μ m langen Kristallquader.



Abbildung 12-3: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme von Kristallen der Verbindung $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%).



Abbildung 12-4: Fotografie der Verbindung $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%) an Tageslicht (links) und unter UV-Bestrahlung (λ = 254 + 366 nm; rechts).

Bei einem Dotiergrad von etwa ein bis zwei Prozent stellt $Sr_2Si_5N_8$:Eu eine orangefarbene Verbindung dar, die unter ultraviolettem Licht kräftig orange-rot luminesziert (Abbildung 12-4). Dementsprechend können die Reflektionsspektren in Abbildung 12-5 interpretiert werden. Undotiertes $Sr_2Si_5N_8$ zeigt oberhalb von ca. 350 nm eine hohe Reflektivität in Übereinstimmung mit der grau-weißen Farbe (optische Bandlücke: 4.8 eV). $Sr_2Si_5N_8$:Eu(0.75%) dagegen absorbiert Strahlung unterhalb etwa 550 nm, was zur orangenen Färbung führt.





Abbildung 12-6: Anregungs- (schwarz) und Emissionsspektren (rot: λ_{exc} = 160 nm; blau: λ_{exc} = 460 nm) von Sr₂Si₅N₈:Eu(1%).

Die Banden im Anregungsspektrum (Abbildung 12-6) sind der Anregung des Wirtsgitters ($\lambda \approx 250 - 350$ nm) sowie den 4f⁷ \rightarrow 4f⁶5d¹-Übergängen in Eu²⁺ ($\lambda \approx 350 - 500$ nm) zuzuordnen. In den Emissionspektren zeigt die Abwesenheit von scharfen Emissionslinien, dass kein Eu³⁺ anwesend ist. Die Emissionsmaxima liegen abhängig von der Anregungswellenlänge bei $\lambda = 613$ nm bzw. $\lambda = 621$ nm und sind auf den 4f⁶5d¹ \rightarrow 4f⁷-Übergang in Eu²⁺ zurückzuführen. Dabei wird bei Bandanregung ($\lambda_{exc} = 160$ nm) die Energie wahrscheinlich bevorzugt auf diejenige der beiden Eu²⁺-Positionen übertragen, die geringfügig längerwellig emittiert. Die geringe Halbwertsbreite der nicht aufgespalteten Emissionsbande weist auf eine sehr ähnliche Umgebung der Eu(1)- und Eu(2)-Lage hin, die auch durch die Kristallstrukturanalyse bestätigt wird. ^[104] So ist es auch durch Tieftemperaturmessungen nicht möglich, die zwei Emissionsmaxima aufzulösen (vgl. Abbildung 12-15 in Kapitel 12.2.2.2). Abbildung 12-7 vergleicht die beiden kristallographisch unterschiedlichen Metallpositionen in Sr₂Si₅N₈.



Abbildung 12-7: Vergleich der beiden Kationenlagen in $Sr_2Si_5N_8$. ^[104] Interatomare Abstände in pm.

12.2.1.2 Optische Kenngrößen von Sr₂Si₅N₈:Eu

Um die Eignung des Materials für den Einsatz als Phosphor in Leuchtdioden zu überprüfen, wurden die wichtigsten optischen Charakteristika bestimmt. Dabei liegen Quantenausbeute (QE) und Lumenäquivalent (LE) im bevorzugten Bereich für technisch interessante orange-rot emittierende Phosphore. Einige Werte von Sr₂Si₅N₈:Eu sowie von kommerziell verwendeten Fluoreszenzlampen-Leuchtstoffen werden in Tabelle 12-1 verglichen.

Tabelle 12-1: Optische Kenngrößen der Verbindung $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%) im Vergleich mit bereits im Einsatzbefindlichen Fluoreszenzlampen-Phosphoren ^[45]

Leuchtstoff	Emission	QE	Absorption	Farbkoord. *	LE
Sr ₂ Si ₅ N ₈ :Eu	609 nm	89 %	79 %	x = 0.619	267 lm/W
			$(\lambda_{\rm exc} = 460 \text{ nm})$	y = 0.380	
Y(V,B,P)O ₄ :Eu ³⁺	615 nm	85 %			225 lm/W
$Y_2O_3:Eu^{3+}$	611 nm	90 %	75 %	x = 0.603	280 lm/W
			$(\lambda_{exc} = 254 \text{ nm})$	y = 0.371	
$(Ce,Gd,Tb)MgB_5O_{10}:Mn^{2+}$	630 nm	80 %	90 %		215 lm/W
			$(\lambda_{exc} = 254 \text{ nm})$		

^{*} Zur Einordnung von Sr₂Si₅N₈:Eu(1%) im CIE-Farbdiagramm siehe Abbildung 12-30 in Kapitel 12.2.3.3.1.

12.2.1.3 Thermal Quenching und Degradation in Sr₂Si₅N₈:Eu

Je höher der Eu-Dotierungsgrad ist, umso weiter verschiebt sich die Emission in den roten Spektralbereich ($\lambda_{0.75/1.0/2.0/3.0\%}$ Eu $\approx 609/621/629/635$ nm bei $\lambda_{exc} = 450$ nm). Aber die Lage der Emissionsbande wird auch durch andere Faktoren beeinflusst. Zur Bestimmung des *Thermal-Quenching*-Verhaltens werden Emissionsspektren bei unterschiedlichen Temperaturen gemessen. Dabei ist es wichtig, die Intensität sowie die Lage der Fluoreszenzbande zu beobachten und abzuschätzen, inwiefern sich eine spektrale Verschiebung auf die von der LED ausgesendete Gesamtfarbe auswirkt. In Abbildung 12-8 links sind die Spektren von Sr₂Si₅N₈:Eu(1%) bei 25 °C bis 330 °C gezeigt. Man sieht zum einen, dass das Maximum der Emissionsbande bei höheren Temperaturen zu kleineren Wellenlängen verschoben wird ($\lambda_{25 °C} = 617$ nm, $\lambda_{330 °C} = 607$ nm). Zum anderen ist die Emissionsintensität bei etwa 315 °C auf die Hälfte des ursprünglichen Raumtemperaturwertes abgefallen (TQ¹/₂, Abbildung 12-8 rechts). Diese so genannte thermische Fluoreszenzlöschung resultiert aus der bei erhöhter Temperatur höheren Wahrscheinlichkeit eines thermisch induzierten strahlungslosen Übergangs in den elektronischen Grundzustand.



Abbildung 12-8: Links: Vergleich der Emissionsspektren von $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%) bei unterschiedlichen Temperaturen (λ_{exc} = 450 nm). Rechts: Abhängigkeit der integralen Fluoreszenzintensitäten (rot) und der Fluoreszenzmaxima (schwarz) von der Temperatur.

Nach der Temperaturbehandlung der Probe auf 330 °C wurde diese wieder auf Raumtemperatur abgekühlt und erneut ein Emissionsspektrum aufgenommen. Dabei konnte gezeigt werden, dass die Verbindung praktisch keiner thermischen Degradation unterliegt, d.h. die Emissionsintensität war vor und nach der Erhitzung nahezu auf identischem Niveau (98 % / Abbildung 12-9). Auch die Lage des Maximums bleibt konstant bei $\lambda = 617$ nm.



Abbildung 12-9: Raumtemperaturemissionsspektrum von $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%) vor (schwarz) und nach der Temperaturbehandlung von 330 °C (rot; vgl. Text).

Allerdings zeigten Langzeitlebensdauer-Tests in einer speziellen Klimakammer bei 85 °C und 80 % Luftfeuchtigkeit eine starke irreversible Photodegradation von $Sr_2Si_5N_8$:Eu bei einer Verringerung der Emissionsintensität von bis zu 35 % nach nur 200 Stunden. Das

Material "bleicht" sozusagen aus, wofür anscheinend ein Verlust von Eu^{2+} -Farbzentren verantwortlich ist. Des Weiteren wurde in ersten Tests mit $Sr_2Si_5N_8$:Eu auf einem LED-Chip eine spektrale Verschiebung der Emission festgestellt (vgl. Abschnitt 12.2.2.4).

Diese zum Teil unbefriedigenden Messergebnisse führten zu einer Ausweitung der Untersuchungen auf die homologe Verbindung Ba₂Si₅N₈:Eu, die isotyp zur Sr-Verbindung ist. Die Darstellung im Hochfrequenzofen erfolgte analog.

12.2.2 Ba₂Si₅N₈:Eu

12.2.2.1 Kristallform und Fluoreszenz

Ba₂Si₅N₈:Eu kristallisiert ähnlich wie das Sr-Homologe in Form von plättchen- bis quaderförmigen Kristalliten, wie sie in Abbildung 12-10 dargestellt sind. Die mit zwei Prozent Europium dotierte Verbindung hat eine orange-gelbe Farbe (vgl. Abbildung 12-11) und zeigt eine intensive gelbe Fluoreszenz unter UV-Bestrahlung.



Abbildung 12-10: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme der Verbindung Ba₂Si₅N₈:Eu(2%).



Abbildung 12-11: Fotografie der Verbindung $Ba_2Si_5N_8$:Eu(2%).

12.2.2.2 Lumineszenzuntersuchungen an Ba₂Si₅N₈:Eu

 $Ba_2Si_5N_8$:Eu zeigt neben der intensiven Fluoreszenz mit einer Lebensdauer von etwa 1.5 µs auch eine relativ starke Zwei-Photonen-Absorption. Überdies wurde bereits das Phänomen der Thermolumineszenz von $Ba_2Si_5N_8$:Eu-Proben beschrieben. ^[172]

Reflektionsspektren des undotierten Wirtsgitters wurden nicht gemessen, in der Literatur ist eine Bandlücke von 4.1 - 4.2 eV für Ba₂Si₅N₈ angegeben. ^[173] Das Bandgap in der mit 2 % Eu dotierten Probe ist vergleichbar mit dem undotierten Material. Im Anregungsspektrum (vgl. Abbildung 12-12) sind wie bei Sr₂Si₅N₈:Eu die Anregung des Wirtsgitters ($\lambda \approx$ 200 - 300 nm) sowie die direkte Anregung des Aktivators Eu²⁺ ($\lambda \approx$ 300 - 520 nm) zu erkennen. Auch Ba₂Si₅N₈:Eu zeigt für sehr niedrige Dotiergrade eine relativ schmale Bandemission des 4f⁶5d¹ \rightarrow 4f⁷-Übergangs in Eu²⁺ mit einer Halbwertsbreite von 63 nm bei zwei kristallographisch unterschiedlichen Eu-Lagen. Das Maximum liegt bei 580 nm ($\lambda_{exc} =$ 254 nm).





Im Anregungsspektrum ist die Aufspaltung des $4f^65d^1$ -Niveaus in sieben Beiträge (⁷F_J, J = 0, 1, 2, 3, 4, 5, 6), resultierend aus der Kopplung von Bahndrehimpuls L und Spin S, bei Raumtemperatur nicht erkennbar. Es gibt nur relativ wenige Beispiele für die direkte Messung der aufgelösten Übergänge bei tiefen Temperaturen. Im Fall von Eu-dotiertem CsMBr₃ (M = Ca, Sr, Ba) mit Perowskit-Struktur konnten z.B. schon bei T = 77 K *J*-aufgelöste Anregungsspektren aufgenommen werden. ^[174] Im Fall von M = Sr wurde eine Energiedifferenz des ⁷F₆- und des ⁷F₀-Niveaus von etwa 5000 cm⁻¹ gemessen, während der

Abstand vom niedrigsten angeregten Niveau zum 4f⁷-Grundzustand 24400 cm⁻¹ betrug. Ein veranschaulichendes Energieniveauschema ist in Abbildung 12-13 dargestellt.



Abbildung 12-13: Vereinfachtes Energieniveauschema des Eu²⁺-lons mit *J*-Aufspaltung des angeregten 4f⁶5d¹-Zu-standes.

Wird nun ein Anregungsspektrum von $Ba_2Si_5N_8$:Eu(3.5%) bei einer Temperatur von T = 5 K aufgenommen, so können die ⁷F_J-Niveaus aufgelöst werden (vgl. Abbildung 12-14). Man erkennt eindeutig die Anregungsmaxima. Tabelle 12-2 listet die zu den einzelnen Termen zugehörigen Energiewerte auf. Dabei ergibt sich eine Energiedifferenz zwischen dem ⁷F₀- und dem ⁷F₆-Niveau von etwa 12320 cm⁻¹, was ca. 200 nm entspricht.



Abbildung 12-14: Bei einer Temperatur von 5 K aufgenommenes Anregungs-(rot) und Emissionsspektrum (schwarz) von Ba₂Si₅N₈:Eu(3.5%).

 $\textbf{Tabelle 12-2:} An regungs energien vom 4f^7 - Grundzustand in die \ ^7F_J - Niveaus in Ba_2Si_5N_8 : Eu (3.5\%)$

Übergang	$4f^7 \rightarrow {}^7F_0$	$4f^7 \rightarrow {}^7F_1$	$4f^7 \rightarrow {}^7F_2$	$4f^7 \rightarrow {}^7F_3$	$4f^7 \rightarrow {}^7F_4$	$4f^7 \rightarrow {}^7F_5$	$4f^7 \rightarrow {}^7F_6$
λ / nm	ca. 520	496	468	440	411	382	317
E / cm^{-1}	19231	20161	21368	22727	24331	26178	31546

Im Tieftemperatur-Emissionsspektrum lassen sich die beiden kristallographisch unterschiedlichen Eu-Lagen differenzieren. Es ist deutlich neben dem Hauptmaximum bei $\lambda = 653$ nm eine Schulter bei einer Wellenlänge von etwa 604 nm zu erkennen. Position Eu(1) und Eu(2) sind in Ba₂Si₅N₈:Eu also anscheinend deutlicher unterschiedlich als im isotypen Sr₂Si₅N₈:Eu(1%), was in Abbildung 12-15 nochmals zu sehen ist. Hier lassen sich keine zwei Emissionsmaxima erkennen.



Abbildung 12-15: Bei einer Temperatur von 5 K aufgenommenes Anregungs- (rot) und Emissionsspektrum (schwarz) von Sr₂Si₅N₈:Eu(1%).

Auch im Anregungsspektrum von $Sr_2Si_5N_8$:Eu sind die *J*-Banden nicht aufgelöst, wie das bei der Bariumverbindung der Fall ist. Das liegt vermutlich an der gegenüber Ba²⁺ geringeren Masse von Sr^{2+} , was zu höheren Phononenfrequenzen des Gitters führt. Allgemein kann man bei Sulfiden oder Halogeniden (vgl. CsMBr₃:Eu, M = Ca, Sr, Ba) die *J*-Kopplung eher beobachten als bei Silicaten, da S, Cl, Br oder I viel schwerer sind als Si, O und N und somit weniger Gitterschwingungen bei tiefen Temperaturen auftreten. ^[175]

12.2.2.3 Optische Kenngrößen von Ba₂Si₅N₈:Eu

Bei der Betrachtung einiger optischer Kriterien von Ba₂Si₅N₈:Eu (vgl. Tabelle 12-3) fallen folgende Trends auf. Die Emission ist gegenüber Sr₂Si₅N₈:Eu zu deutlich niedrigeren Wellenlängen, also weiter in den gelben Spektralbereich verschoben. Dagegen sind Absorption sowie Quantenausbeute bei gleicher Aktivatorkonzentration vergleichbar. Das Lumenäquivalent der Barium-Verbindung ist aufgrund der zu niedrigeren Wellenlängen verschobenen Emission höher als das des Strontiumnitridosilicats (472 lm/W gegenüber

289 lm/W), da das Maximum der Augenempfindlichkeit im grünen Spektralbereich liegt (vgl. Abbildung 3-7 in Kapitel 3.2).

 Tabelle 12-3:
 Optische Kenngrößen von Ba₂Si₅N₈:Eu

Leuchtstoff	Emission	QE	Absorption	Farbkoord. *	LE
Ba ₂ Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	580 nm	85 %	84 %	x = 0.516	472 lm/W
	$(\lambda_{exc} = 460 \text{ nm})$		$(\lambda_{\rm exc} = 460 \text{ nm})$	y = 0.482	

^{*} Zur Einordnung von Ba₂Si₅N₈:Eu(2%) im CIE-Farbdiagramm siehe Abbildung 12-30 in Kapitel 12.2.3.3.1.

12.2.2.4 Thermal Quenching und Degradationsverhalten

Die thermische Fluoreszenzlöschung ist bei $Ba_2Si_5N_8$:Eu viel stärker ausgeprägt als in der homologen Sr-Verbindung. Abbildung 12-16 zeigt, dass die Emissionsintensität sehr stark von der Temperatur abhängt. Die Auswertung der Messreihe ergab einen TQ¹/₂-Wert von 228 °C, was ca. 90 °C unter dem Wert von Sr₂Si₅N₈:Eu liegt. Andererseits bleibt die Lage des Emissionsmaximums konstant bei 580 nm und unterliegt keiner Verschiebung zu kürzeren Wellenlängen. Dieses Verhalten gilt jedoch nur für einen Dotierungsgrad ≤ 4 %.



Abbildung 12-16: Links: Vergleich der Emissionsspektren von $Ba_2Si_5N_8$:Eu(2%) bei unterschiedlichen Temperaturen (λ_{exc} = 450 nm). Rechts: Temperaturabhängigkeit der integralen Fluoreszenzintensitäten (rot) und der Fluoreszenzmaxima (schwarz).

Das thermische Degradationsverhalten von $Ba_2Si_5N_8$:Eu(2%) ist vergleichbar mit dem von $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%). Nach der Temperaturerhöhung der Probe auf 330 °C und anschließendem Abkühlen auf Raumtemperatur konnte eine nahezu identische Fluoreszenzintensität beobachtet werden (vgl. Abbildung 12-17).



Abbildung 12-17: Raumtemperaturemissionsspektrum von Ba₂Si₅N₈:Eu(2%) vor (schwarz) und nach der Temperaturbehandlung von 330 °C (rot; vgl. Text).

Um die Stabilität der Verbindungen $M_2Si_5N_8$:Eu (M = Sr, Ba) im anwendungsnahen Einsatz in pc-LEDs zu testen, wurden Langzeitmessungen durchgeführt. Dazu wurde ein blau emittierender (In,Ga)N-LED-Chip mit dem jeweiligen Leuchtstoffpulver beschichtet und mit einer Stromstärke von 0.5 A 1600 Stunden lang betrieben. Die Entwicklung des Emissionsspektrums der Leuchtdioden mit dem jeweiligen Phosphor ist in Abbildung 12-18 dargestellt. Man erkennt deutlich, dass die Emissionsbande von Sr₂Si₅N₈:Eu(2%) einer spektralen Verschiebung und einer deutlichen Verbreiterung unterliegt. Es findet eine ausgeprägte photochemische Degradation statt, die durch die Strahlungsbelastung hervorgerufen wird. Diese Tatsache lässt sich nicht mit Hochleistungs-LEDs mit garantierten Lebensdauern von bis zu 50.000 Stunden vereinbaren. Ein Grund für die Verbreiterung der Emissionsbanden in Richtung der höheren Wellenlängen könnte in der unterschiedlich hohen Defektdichte beider Materialien liegen. Bei der Darstellung von Ba2Si5N8:Eu entsteht sehr leicht BaSi7N10, was die Bildung von Ba-Leerstellen in Ba₂Si₅N₈ unterdrückt. Da die Sr-analoge, Si-reichere Zweitphase bei diesen Herstellungsbedingungen nicht entsteht, könnten sich leicht hohe Sr-Leerstellenkonzentrationen in Sr₂Si₅N₈:Eu bilden, die evtl. mit O auf einem N-Platz kompensiert werden. Eine Wanderung von Eu²⁺-Ionen im Kationenteilgitter auf metastabile Defektplätze, wie sie etwa für die Verbindung BaMgAl₁₀O₁₇:Eu²⁺ (BAM) beobachtet wurde, scheint bei den relativ geringen Temperaturen in der LED nicht möglich zu sein. ^[176] Ba₂Si₅N₈:Eu ist also von diesen Strahlungsschäden praktisch nicht betroffen, auch nicht bei einer Eu-Dotierung von bis zu 16 %. Die Emissionsbande bleibt auch nach 1600 Betriebsstunden unverändert.



Abbildung 12-18: Emissionsspektren einer 1-pc-LED bestehend aus (In,Ga)N-LED-Chip (λ_{em} = 460 nm) und Sr₂Si₅N₈:Eu(2%) (links) bzw. Ba₂Si₅N₈:Eu(2%) (rechts). Die Spektren wurden nach verschiedenen Betriebsdauern mit I = 0.5 A aufgenommen (t = 0 - 1600 h).

12.2.2.5 Auswirkungen des Eu-Dotierungsgrades

12.2.2.5.1 Verschiebung der Fluoreszenzbanden

Mit steigender Europium-Konzentration im silicatischen Wirtsgitter verschiebt sich die Farbe der Verbindungen von gelb nach rot, was in Abbildung 12-19 zu sehen ist.



Abbildung 12-19: Fotographie der Verbindung $Ba_2Si_5N_8$:Eu mit unterschiedlichen Dotierungsgraden (A: 2 %, B: 4 %, C: 8 %, D: 16 %).

Die Position der Emissionsmaxima verschiebt sich analog mit steigendem Eu-Dotierungsgrad zu größeren Wellenlängen. Der Hauptgrund hierfür ist, dass der Anteil der Bande bei 580 nm bei steigendem Eu-Gehalt immer kleiner wird und der Anteil der Bande bei 650 nm (kleinerer Kationenplatz) durch verstärkte Reabsorption der 580 nm-Emission zunimmt.
Die Emissionsmaxima liegen bei $\lambda \approx 580$, 595, 645 und 650 nm für Eu²⁺ = 2, 4, 8 und 16 % (λ_{exc} = 450 nm; vgl. Abbildung 12-20). Augrund der sinkenden interatomaren Abstände nimmt die Kristallfeldstärke bei steigendem Eu-Gehalt zu, was z.B. für die Verbindung BaYSi₄N₇:Eu experimentell bestätigt wurde. ^[177] Das wiederum wirkt sich in einer zunehmenden Aufspaltung der 5d-Niveaus und somit auch in einer energetischen Absenkung des untersten angeregten Zustandes aus, von welchem die Emission erfolgt (vgl. Abbildung 3-8 in Kapitel 3.3.2). Dies führt letztlich zu einer bathochromen Verschiebung der Emission.



Abbildung 12-20: Emissionsbanden für unterschiedliche Eu-Dotierungsgrade in Ba₂Si₅N₈:Eu (durchgezogene Linien: λ_{exc} = 450 nm (direkte Anregung); gepunktet: λ_{exc} = 160 nm (Bandanregung)).

Auffällig ist weiterhin, dass die Halbwertsbreite der Emissionsbande bei mittlerem Eu-Gehalt etwas größer ist. Das liegt wahrscheinlich daran, dass hier mehr Energie vom kürzerwellig emittierenden Eu-Zentrum zur zweiten Eu-Lage in der Struktur transferiert wird, und so bei 4 % Dotierungsgrad beide Banden am deutlichsten zu erahnen sind (blaue Linie in Abbildung 12-20). Das wäre auch eine Erklärung für die unterschiedlichen Steigungen der abgebildeten Banden.

12.2.2.5.2 Beeinflussung von Form und Wachstum der Kristalle von Ba₂Si₅N₈:Eu

Das Kristallwachstum der Nitridosilicate hängt stark von Dotierungsgrad und Art des Dotierungsmittels (z.B. Eu-Metall, EuF₃, Eu₂O₃, ...) ab. In Abbildung 12-21 sind rasterelektronenmikroskopische Aufnahmen von Ba₂Si₅N₈:Eu mit unterschiedlichen Eu-Gehalten dargestellt. Man erkennt deutlich, dass mit zunehmender Europiumkonzentration bei ansonsten gleichen Reaktionsbedingungen (vergleichbares Temperaturprogramm, Dotierungsmittel jeweils EuF₃) die Kristallgröße abnimmt. Außerdem wird die Plättchenform der Kristalle bei niedrigem Dotierungsgrad zugunsten von eher nadelförmigem Wachstum bei höherer Eu-Dotierung zurückgedrängt. Dabei wachsen die Nadeln entlang der *a*-Achse, also entlang des kürzesten Gitterparameters.



Abbildung 12-21: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahmen von Kristalliten der Verbindung Ba₂Si₅N₈:Eu mit verschiedenen Dotierungsgraden. Allen Bildern liegt der gleiche Maßstab zugrunde.



Abbildung 12-22: Fotographie von Kristallen der Verbindung Ba₂Si₅N₈:Eu unter dem Lichtmikroskop bei Bestrahlung mit UV-Licht.

Die Form der Kristallite ist entscheidend für die Lichtauskopplung. Ideal wären sphärische Kristalle, die das Fluoreszenzlicht isotrop in alle Richtungen aussenden. Bei den plättchen- und lattenförmigen Ba₂Si₅N₈-Kristalliten ist das nicht der Fall. Hier erfolgt die Lichtauskopplung hauptsächlich an den Kanten (vgl. Abbildung 12-22). Die größten Seitenflächen der Quader tragen also aufgrund von höherer interner Totalreflektion des Emissionslichts relativ gesehen viel weniger zur Gesamt-Lichtausstrahlung bei. Verwendet man unterschiedliche Edukte zur Dotierung, auch wenn der Dotierungsgrad nur 1 % beträgt, so wird die Kristallform ebenso beeinflusst. Tabelle 12-4 vergleicht einige verwendete Substanzen und ihre Auswirkung auf die Kristallinität im System Ba₂Si₅N₈:Eu. In Abbildung 12-23 ist entsprechend eine Übersicht über das unterschiedliche Kristallwachstum gegeben.

Tabelle 12-4: Einfluss verschiedener Eu-Dotierungsmittel auf die Kristallform der Verbindung Ba2Si5N8:Eu

Eu-Metall	relativ große, breite Kristallplatten und -stäbchen
EuF ₃	dünne Kristallplättchen
EuCl ₂	bevorzugt dünne, lange Stäbchen, z.T. Nadeln
$\mathrm{Eu}_2\mathrm{O}_3$	eher lattenförmige Kristallite



Abbildung 12-23: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahmen von Kristallen der Verbindung Ba₂Si₅N₈:Eu(1%), die mit unterschiedlichen Dotierungsmitteln (jeweils links oben angegeben) hergestellt wurden.

Die für LED-Anwendungen bevorzugten Kristallmorphologien wurden bei der Dotierung mit Europiummetall erhalten. Dieses Vorgehen ist allerdings im technischen Maßstab vor allem aufgrund von Problemen bei der Homogenisierung und der Reinheit der Produkte sowie der damit verbundenen höheren Kosten nicht praktikabel. Also wurden weitere Untersuchungen zur Beeinflussung der Kristallform durch den Einsatz verschiedener Flussmittel gemacht. Dabei wurden in erster Linie Alkali- und Erdalkalichloride eingesetzt. Diese zeigen gegenüber Erdalkalimetallen und deren Nitriden bzw. Oxiden mäßige bis gute Lösungsmitteleigenschaften. ^[144] LiCl, NaCl bzw. CsCl wurden dem Eduktgemenge aus Ba, EuF₃ und "Si(NH)₂" im Überschuss zugegeben. Während der Reaktion verdampften die Salze bei Überschreiten des Siedepunktes (LiCl: 1383°C, NaCl: 1413 °C, CsCl: 1290 °C) und schlugen sich an der kalten Reaktorinnenwand nieder.

Als Hauptprodukt wurde in allen drei Fällen allerdings graues $BaSi_7N_{10}$ erhalten, das kaum mit Europium dotiert war. Daneben konnten jeweils einige sehr große Kristalle von $Ba_2Si_5N_8$:Eu (vgl. Abbildung 12-24) isoliert werden, die nicht mehr gelb, sondern orange gefärbt waren. Diese Farbvertiefung ist auf eine Anreicherung von Europium in den wenigen $Ba_2Si_5N_8$ -Kristallen zurückzuführen. Eu²⁺ besitzt also offensichtlich eine höhere Löslichkeit im Wirtsgitter von $Ba_2Si_5N_8$ als in dem von $BaSi_7N_{10}$.



Abbildung 12-24: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme von $Ba_2Si_5N_8$:Eu-Kristallen (Länge des größten Exemplars: ca. 320 μ m).



Abbildung 12-25: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme von $Ba_2Si_5N_8$:Eu-Kristallen in einer $BaCl_2$ -Matrix.

Um die Bildung des sehr stabilen $BaSi_7N_{10}$, dessen Entstehung durch eine Erniedrigung der Ba-Konzentration im Reaktionsgemenge begünstigt wird, zu unterdrücken, wurde auch $BaCl_2$ (Siedepunkt: 1560 °C) als Flussmittel eingesetzt. Hierbei konnten jedoch ebenfalls nur sehr große, längliche Kristallstäbchen und -nadeln erhalten werden, die in einer $BaCl_2$ -Matrix

eingeschlossen waren (vgl. Abbildung 12-25). Sphärische Kristallite mit Größen bis maximal 10 µm, wie sie für die Beschichtung von LED-Chips ideal wären, konnten so auch nicht gewonnen werden.

Ein weiterer Ansatz zur Verbesserung der Lichtauskopplung ist die Beschichtung ("coating") der Phosphorkristallite mit transparenten Nanopartikeln wie z.B. ZnO oder SiO₂. Derartige Beschichtungen sind in technischen Prozessen weit verbreitet ^[178, 179] und werden beispielsweise auch zur Verbesserung der Verarbeitbarkeit wässriger Leuchtstoffsuspensionen, der Haftung der Leuchtstoffe auf einem Bildschirm oder der Kohäsion zwischen den Phosphorpartikeln angewandt. ^[180] Bezüglich der M₂Si₅N₈:Eu-Leuchtstoffe wurden in den Philips Forschungslaboratorien Aachen Beschichtungsexperimente mit Zirkoniumoxid durchgeführt. Dazu wurden die Leuchtstoffkristallite mit Zirkonium(IV)-butylat (Zr(OC₄H₉)₄) behandelt und dieses anschließend hydrolysiert. Durch Ausheizen bei 250 °C im Vakuum entstand eine geschlossene ZrO₂-Beschichtung. Die einzelnen ZrO₂-Nanopartikel auf den Kristallen in Abbildung 12-26 haben einen Durchmesser von etwa 40 bis 80 nm.



Abbildung 12-26: Rasterelektronenmikroskopische Aufnahme von Kristallen der Verbindung $(Ba,Sr)_2Si_5N_8:Eu$, die mit einem geschlossenen ZrO₂-Coating beschichtet sind. ^[181]

12.2.3 Die Mischkristallreihe Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu

12.2.3.1 Motivation

Wie weiter oben bereits angesprochen, sollte die zum gelbgrünen Phosphor SrSi₂O₂N₂:Eu²⁺ ($\lambda_{em} \approx 540$ nm) passende zweite Komponente der zu entwickelnden "warmwhite-2-pc-LED" ein Emissionsmaximum bei etwa 610 – 620 nm mit ausreichend hoher Stabilität aufweisen. Dies ist jedoch mit den "reinen" Nitridosilicaten $Sr_2Si_5N_8$:Eu (starke Photodegradation) bzw. $Ba_2Si_5N_8$:Eu (zu kurzwellige Emission bei niedriger Eu-Konzentration; niedriger TQ¹/₂-Wert) nicht zu erreichen. Da sich beide isotypen Verbindungen in den positiven Eigenschaften sozusagen "ergänzen", erschien es viel versprechend, die Eigenschaften der Mischkristallreihe $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$:Eu eingehender zu studieren.

12.2.3.2 Entwicklung der Gitterparameter

In der Mischkristallreihe Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈ lassen sich alle Mischphasen lückenlos im Bereich von $0 \le x \le 2$ synthetisieren. Aufgrund der unterschiedlichen Ionenradien von Sr²⁺ und Ba²⁺ gibt es dabei wesentliche Veränderungen der Gitterparameter, also auch der Reflexlagen im Pulverdiffraktogramm. Abbildung 12-27 zeigt einen Ausschnitt aus den Pulverdiagrammen einiger Mischphasen im Vergleich mit den simulierten Daten der beiden Endglieder. Man erkennt deutlich, dass sich die Reflexe mit zunehmendem Bariumgehalt zu kleineren 2 θ -Werten entsprechend der größer werdenden Elementarzelle verschieben. Des Weiteren ist z.B. im Bereich von $2\theta = 12.5^{\circ} - 13^{\circ}$ oder $14^{\circ} - 14.5^{\circ}$ eine Aufspaltung der betreffenden Reflexe zu sehen.



 $\label{eq:stability} \begin{array}{l} \mbox{Abbildung 12-27:} \ \mbox{Ausschnitt} \ \mbox{ausschnittt} \ \mbox{ausschnitt} \ \mbox{ausschnitt} \ \mbox{ausschnitt} \ \mbox{ausschnitt} \ \mbox{ausschnitt} \ \mbox{ausschnitt} \ \mbox{ausschnittt} \ \mbo$

Aus den Reflexpositionen lassen sich die Gitterparameter *a*, *b*, *c* und daraus die Volumina der Elementarzellen bestimmen (vgl. Tabelle 12-5). Ein Trend der Entwicklung der Parameter ist in Abbildung 12-28 dargestellt. Dabei nimmt die Länge der *a*- bzw. *b*-Achse sowie das Volumen bei steigendem Bariumgehalt deutlich zu. Der *c*-Parameter ändert sich dagegen nur geringfügig.

Summenformel	Verfeinerte Gitterparameter ^[122]					
	<i>a</i> / pm	<i>b</i> / pm	<i>c</i> / pm	$V / 10^{6} \mathrm{pm}^{3}$		
Sr ₂ Si ₅ N ₈ ^[104]	571.0(1)	682.2(1)	934.1(2)	363.9(2)		
$Ba_{0.5}Sr_{1.5}Si_5N_8$	571.8(3)	685.1(3)	933.8(3)	365.8(3)	55.8	
$Ba_1Sr_1Si_5N_8\\$	572.7(2)	686.7(2)	933.6(3)	367.2(2)	52.5	
$Ba_{1.5}Sr_{0.5}Si_5N_8$	574.6(2)	690.1(2)	935.0(3)	370.7(3)	66.6	
$Ba_{1.6}Sr_{0.4}Si_5N_8$	574.9(2)	691.2(2)	935.5(2)	371.8(2)	69.6	
$Ba_{1.8}Sr_{0.2}Si_5N_8$	576.3(1)	693.1(2)	936.8(2)	374.1(2)	82.7	
$Ba_2Si_5N_8$ ^[104]	578.1(3)	695.9(1)	939.1(2)	377.9(3)		

 $\label{eq:stability} \textbf{Tabelle 12-5:} Gitterparameter ausgewählter Phasen der Mischkristallreihe Ba_{x}Sr_{2-x}Si_{5}N_{8}$



Abbildung 12-28: Entwicklung der Gitterparameter in Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈ in Abhängigkeit vom Ba-Gehalt. Die Fehlerbalken entsprechen der verfeinerten Standardabweichung der Gitterparameter.

Interessant ist außerdem, dass es bei der Besetzung der beiden Metallpositionen in der Struktur $M_2Si_5N_8$ (vgl. Abbildung 12-7 in Kapitel 12.2.1.1) eine geringfügige Bevorzugung bei der Besetzung mit Sr oder Ba gibt. Die Einkristallstrukturanalyse eines Kristalls der Zusammensetzung Ba_{0.73}Sr_{1.27}Si₅N₈ ergab folgende Verteilung:

- Pos. 1: 31 % Ba, 69 % Sr
- Pos. 2: 43 % Ba, 57 % Sr

Das bedeutet, dass Position 1 (s. Abbildung 12-7) geringfügig vom kleineren Kation bevorzugt wird.

12.2.3.3 Dotierung der Mischkristallreihe mit Eu²⁺

12.2.3.3.1 Verschiebung des Farbpunktes und Emissionsspektren

Bei der Dotierung der Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈-Mischphasen mit Europium sind Emissionsmaxima zwischen denjenigen der beiden Endglieder zu erwarten. Je höher die Sr²⁺- bzw. die Eu²⁺-Konzentration gewählt wird, umso weiter verschiebt sich die Farbe in den roten Bereich (vgl. Abbildung 12-29).



Die Farbpunkte sind für einige Beispielverbindungen in Tabelle 12-6 aufgelistet. Zur besseren Veranschaulichung sind die Phasen in das CIE-Farbdiagramm in Abbildung 12-30 eingezeichnet. Hier wird nochmals die Auswirkung von erhöhtem Eu-Dotierungsgrad und Ba/Sr-Verhältnis auf die optischen Eigenschaften deutlich. So kann z.B. derselbe Farbpunkt mit der Zusammensetzung Ba_{0.5}Sr_{1.5}Si₅N₈:Eu(1%) oder Ba₁Sr₁Si₅N₈:Eu(2%) erreicht werden. Allerdings sind weitere wichtige Eigenschaften der Phosphore wie Absorption des Anregungslichts, *TQ*-Verhalten oder Degradation nicht im selben Maße von Dotierungsgrad

oder Metallverhältnis abhängig. Eine Optimierung des idealen Farbpunktes in Verbindung mit möglichst guten Stabilitätseigenschaften ist also nur durch kombinierte Veränderung der Zusammensetzung und auch der Synthesebedingungen (z.B. Tempern des Produkts zur Verringerung von Fehlstellen im Kristall) zu erreichen.

Phase	Х	У
Sr ₂ Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	0.619	0.380
Sr ₂ Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	0.628	0.372
Ba _{0.5} Sr _{1.5} Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	0.5999	0.3992
Ba _{0.5} Sr _{1.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	0.607	0.392
$Ba_1Sr_1Si_5N_8$:Eu(1%)	0.5958	0.4032
$Ba_1Sr_1Si_5N_8$:Eu(2%)	0.6000	0.3991
Ba _{1.5} Sr _{0.5} Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	0.5886	0.4103
Ba _{1.5} Sr _{0.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	0.5953	0.4038
Ba _{1.8} Sr _{0.2} Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	0.5437	0.4543
Ba _{1.8} Sr _{0.2} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	0.5605	0.4378
Ba ₂ Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	0.516	0.482

Tabelle 12-6: Farbpunkte ausgewählter Verbindungen des Systems BaxSr2-xSi5N8:Eu



Abbildung 12-30: Darstellung der Farbpunkte einiger Mischkristallphasen Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu im CIE-Farbdiagramm.

Ein Vergleich einiger Emissionsspektren der soeben erwähnten Verbindungen ist in Abbildung 12-31 gezeigt. Im linken Teil ist die Abhängigkeit vom Ba/Sr-Verhältnis bei konstantem Eu-Dotierungsgrad (2 %) dargestellt. Es ist deutlich zu erkennen, dass sich die Lage der Emissionsbande bei hohen Ba-Anteilen zunächst sehr stark verschiebt, wogegen sich λ_{max} bei weiterer Erhöhung des Sr-Anteils nur noch wenig verändert. Wie schon bei den Endgliedern der Mischkristallreihe beobachtet, führt eine Erhöhung der Eu²⁺-Konzentration zu einer bathochromen Verschiebung der Emission durch Reabsorption der Eu²⁺-Emission des größeren Kationenplatzes durch Eu²⁺, welches sich auf dem kleineren Platz befindet (Abbildung 12-31 rechts; λ_{em} (Ba_{1.8}Sr_{0.2}Si₅N₈:Eu(1%)) = 583 nm, λ_{em} (Ba_{1.8}Sr_{0.2}Si₅N₈:Eu(4%)) = 603 nm).



Abbildung 12-31: Abhängigkeit der Lage der Emissionsspektren im System $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$:Eu vom Ba/Sr-Verhältnis (links) bzw. vom Eu-Dotierungsgrad (rechts; λ_{exc} = 450 nm).

12.2.3.3.2 Weitere optische Kenngrößen

In nachfolgender Tabelle 12-7 sind weitere Eigenschaften der Mischkristallreihe Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu unterschiedlicher Zusammensetzung zusammengefasst. Dabei sind einige Trends zu beobachten. Die Quantenausbeute nimmt bei höheren Temperaturen mit sinkendem Ba-Gehalt bzw. steigendem Sr-Gehalt zu, was für die praktische Anwendung in LEDs von großer Bedeutung ist. Der Grund hierfür ist allerdings noch nicht verstanden. Die Anregungsenergie ($\lambda_{exc} = 460$ nm) wird dagegen bei höherem Ba-Anteil und höherem Eu-Dotierungsgrad besser absorbiert. Das Lumenäquivalent indessen steigt, wenn die Emissionswellenlänge geringer wird. Dies hängt wiederum mit der höheren Augenempfindlichkeit bei kürzeren Wellenlängen zusammen, was an Abbildung 3-7 (Kapitel 3.2) leicht nachzuvollziehen ist.

Mischkristallphase	λ_{em} / nm QE / % QE / %		QE / %	Absorption / %	LE /
	$(\lambda_{\rm exc} = 460 \text{ nm})$	(25 °C)	(200 °C)	$(\lambda_{\text{exc}} = 460 \text{ nm})$	lm/W
Ba _{0.5} Sr _{1.5} Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	600	61	102	72	300
Ba _{0.5} Sr _{1.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	605	74	102	82	
$Ba_1Sr_1Si_5N_8$:Eu(1%)	602	88	100	79	297
$Ba_1Sr_1Si_5N_8$:Eu(2%)	603	74	101	87	
Ba _{1.5} Sr _{0.5} Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	598	81	97	82	309
Ba _{1.5} Sr _{0.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	600	69	96	85	
Ba _{1.6} Sr _{0.4} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	596	67	97	87	
Ba _{1.6} Sr _{0.4} Si ₅ N ₈ :Eu(4%)	607	77	91	90	
Ba _{1.8} Sr _{0.2} Si ₅ N ₈ :Eu(1%)	583	71	98	82	399
Ba _{1.8} Sr _{0.2} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	589	67	88	88	
$Ba_{1.8}Sr_{0.2}Si_5N_8$:Eu(4%)	603	65	85	91	

 Tabelle 12-7: Optische Kenngrößen der Mischkristallreihe Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu

12.2.3.3.3 Thermische und Photo-Stabilität der Phasen Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu

Die Stabilität der Mischphasen gegenüber thermischer Fluoreszenzlöschung liegt zwischen den Werten für die jeweiligen Endglieder der Reihe. Exemplarisch ist die Abhängigkeit der Emission von der Temperatur für die Zusammensetzung Ba₁Sr₁Si₅N₈:Eu(1%) dargestellt (Abbildung 12-32). Bei 200 °C bleibt die integrierte Intensität über die gesamte Emissionsbande zwar nahezu auf dem Raumtemperaturwert, die Bande verbreitert sich jedoch bei Abnahme der Maximalintensität. Darüber hinaus verschiebt sich das Emissionsmaximum von $\lambda = 602$ nm bei 25 °C über 598 nm (150 °C) zu 596 nm bei 200 °C, ähnlich dem Verhalten von Sr₂Si₅N₈:Eu und entgegen dem von Ba₂Si₅N₈:Eu. Selbst bei einem molaren Verhältnis von Ba : Sr = 1.9 : 0.1 pro Formeleinheit und einem Eu-Dotierungsgrad von nur einem Prozent kommt es noch zu einer hypsochromen Verschiebung von 4 nm (λ_{em} (25 °C) = 579 nm, λ_{em} (200 °C) = 575 nm). Die Erklärung liegt in der Expansion des Wirtsgitters bei steigender Temperatur, was zu der Blauverschiebung der Emission führt. Sind jedoch wie hier mehrere (zwei) Emissionszentren vorhanden, so können andere Effekte wie verbesserter Energietransfer bei höheren Temperaturen oder ein größerer Stokes-Shift (\rightarrow Bandenverbreiterung) diesen Effekt überlagern.



Abbildung 12-32:Temperaturabhängigkeit derEmissionsbandevon $Ba_1Sr_1Si_5N_8$:Eu(1%), λ_{exc} = 460 nm.

12.2.4 Zusammenfassung der Eigenschaften von (Ba,Sr)₂Si₅N₈:Eu

In Bezug auf die Qualitäten des Systems $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$:Eu als Phosphor für LED-Anwendungen können folgende wesentliche Ergebnisse in Tabelle 12-8 nochmals kurz zusammengefasst werden:

Tabelle12-8:ZusammenhangzwischenMetallkonzentrationenundphysikalischenEigenschaftenderMischkristallreihe $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$:Eu. \uparrow bzw. \downarrow bedeutet Konzentrationserhöhung bzw. -erniedrigung

Rotverschiebung der Emission	Ba↓, Sr↑, Eu↑
Verschiebung der Emissionsbande bei	Ja: $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$: Eu für $0 \le x \le 1.5$
Erhöhung der Temperatur	Nein: Ba ₂ Si ₅ N ₈ :Eu(\leq 4%)
Besseres TQ-Verhalten	Ba↓, Sr↑, Eu↓
Bessere Ergebnisse im Lebensdauertest	Ba ↑, Sr ↓, Eu ↓

Unter Berücksichtigung der gegenläufigen Trends konnte ein Phosphormaterial mit der Zusammensetzung $Ba_{1.5}Sr_{0.5}Si_5N_8$:Eu(0.25%) entwickelt werden, welches im Amber-Bereich emittiert. In diesem Spektralbereich ist es der erste Leuchtstoff, der alle Anforderungen erfüllt, um etwa im Automobilbereich eingesetzt werden zu können. ^[175] Des Weiteren könnte

eine Phase aus dieser Mischkristallreihe durch die Emission im gelben Bereich mit einem blau emittierenden (In,Ga)N-Chip zu einer weißen 1-pc-LED mit geringeren Anforderungen an die Farbwiedergabe kombiniert werden.

Prinzipiell steht dem Einsatz der $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$:Eu-Mischphase in "warm-white-2-pc-LEDs" nichts mehr im Weg. Es muss lediglich eine geeignete Depositionsmethode für die grobkristallinen Pulver gefunden werden. Außerdem muss die Quantenausbeute bei den Produkten aus industrieller Produktion (kg-Maßstab) noch verbessert werden (von momentan ca. 80 % auf über 90 %).

12.2.5 Die Mischkristallreihe Sr_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu

12.2.5.1 Fluoreszenz unter Berücksichtigung der Kristallstruktur

Bei der Ausdehnung der Experimente auf die Sr/Ca-Mischphase muss beachtet werden, dass die beiden Endglieder der Reihe in verschiedenen Raumgruppen kristallisieren (s. Abschnitt 12.2). Dabei liegt die maximale Löslichkeit von Calcium in der orthorhombischen Struktur von $Sr_2Si_5N_8$ nach *Li* in etwa bei 40 % bezogen auf den Erdalkalianteil. ^[182] Andererseits beträgt der maximale Eu-Dotierungsgrad in der monoklinen Struktur von $Ca_2Si_5N_8$ bei etwa sieben Mol-%. Außerdem wird berichtet, dass die Ca-Atome in der exemplarischen Zusammensetzung $Sr_{1.3}Ca_{0.6}Eu_{0.1}Si_5N_8$ bevorzugt die etwas größere Kationenlage besetzen. Die Ergebnisse der Kristallstrukturlösung wurden dabei auch durch Gitterenergieberechnungen bestätigt. ^[182]

Die unterschiedlichen Kristallstrukturen wirken sich im Speziellen auch auf die Lumineszenzeigenschaften der dotierten Proben aus. Abbildung 12-33 zeigt mit 2 % Eu²⁺ dotierte Proben. Dabei erkennt man, dass sich die Farbe der orthorhombischen Phasen mit abnehmendem Sr-Gehalt nach dunkel-orange bis orange-rot entwickelt, während die monokline Phase mit einem noch geringeren Sr-Anteil eine orange-gelbe Farbe hat. Dieser Sachverhalt wird bei der Betrachtung der Emissionsspektren (vgl. Abbildung 12-34) noch deutlicher.



Abbildung 12-33: Fotografie der Mischphasen Sr_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu(2%) für x = 1.5 (Nr. 1, orthorhombisch), x = 1.0 (Nr. 2, orthorhombisch) und x = 0.5 (Nr. 3, monoklin).



Betrachtet man die Emission bei einer Anregungswellenlänge von $\lambda_{exc} = 450$ nm (direkte Aktivatoranregung), so emittieren die beiden Proben mit Sr₂Si₅N₈-Struktur bei $\lambda_{em} = 634$ nm (Sr_{1.5}Ca_{0.5}Si₅N₈:Eu(2%)) bzw. 652 nm (Sr₁Ca₁Si₅N₈:Eu(2%)). Gegen diesen Trend liegt das Maximum der Emissionsbande der Verbindung Sr_{0.5}Ca_{1.5}Si₅N₈:Eu(2%) mit monokliner Ca₂Si₅N₈-Struktur bei einer geringeren Wellenlänge von $\lambda_{em} = 612$ nm.

12.2.5.2 Kenngrößen und Ergebnis der optischen Untersuchungen an Sr_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu

Tabelle 12-9 zeigt, dass die Sr/Ca-Mischsilicate in Bezug auf Quantenausbeute und Absorptionsvermögen ebenfalls sehr gute Werte liefern. Die Emissionsbanden liegen jedoch etwas weit im roten Spektralbereich. Der entscheidende Nachteil dieses Systems gegenüber der Reihe Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈ besteht allerdings darin, dass die Emissionsbanden im Mittel viel breiter sind. Die Halbwertsbreite beträgt bei Ba₂Si₅N₈:Eu in etwa 70 nm und steigt bei Erhöhung des Strontiumgehalts auf maximal ca. 80 nm für Sr₂Si₅N₈:Eu an. Dagegen führt der Ca-Einbau zu Emissionsbanden mit Halbwertsbreiten von über 100 nm. Dies liegt wohl an Ausordnungsphänomenen auf den beiden unterschiedlicheren Kationenplätzen, da im Ba/Ca-System die chemische Differenzierung noch ausgeprägter vorhanden ist. Die breiten Banden führen zu einer beträchtlichen Verringerung des Lumenäquivalents der Phosphore. Aus diesem Grund stellen die Phasen der Zusammensetzung Sr_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu keinen Fortschritt gegenüber dem Ba/Sr-System dar und sind letztendlich nicht zum Einsatz in Hochleistungs-LEDs geeignet.

Phase	Raumgruppe	λ_{em} / nm	QE / %	QE / %	Absorption / %
		$(\lambda_{exc} = 450 /$	(25 °C)	(200 °C)	$(\lambda_{exc} = 450 \text{ nm})$
		160 nm)			
Sr _{1.5} Ca _{0.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	$Pmn2_1$	634 / 641	94	96	89
$Sr_1Ca_1Si_5N_8$:Eu(2%)	$Pmn2_1$	652 / 654	93	92	92
Sr _{0.5} Ca _{1.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	Сс	612 / 611			

 $\label{eq:stability} \textbf{Tabelle 12-9:} Optische Daten von Leuchtstoffen der Zusammensetzung Sr_xCa_{2-x}Si_5N_8:Eu$

12.2.6 Die Mischkristallreihe Ba_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu

12.2.6.1 Lumineszenzuntersuchungen

Die Dotierungsexperimente beschränkten sich auf Phasen, die in der orthorhombischen Raumgruppe kristallisieren, der Ca-Anteil durfte also nicht zu hoch gewählt werden. In Abbildung 12-35 sind Fotografien von drei Phasen der Zusammensetzung Ba_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu(2%) dargestellt. Dabei verschiebt sich die Farbe der Verbindungen mit steigendem Ba-Anteil vom orangefarbenen in den gelben Bereich.



Abbildung 12-35: Fotografie der Mischphasen Ba_xCa_{2-x}Si₅N₈:Eu(2%) für x = 0.5 (a), x = 1.0 (b) und x = 1.5 (c).

Dieser Effekt wirkt sich auch auf die Lumineszenz der Verbindungen aus (vgl. Abbildung 12-36). Die Maxima der Emissionsbanden von $Ba_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu(2%) liegen bei λ = 657 nm (x = 0.5), 651 nm (x = 1) und 643 nm (x = 1.5). Dementsprechend unterschiedlich sind auch die Farbkoordinaten der drei Phasen, die in Tabelle 12-10 aufgeführt sind.



 $\begin{array}{c|cccc} \textbf{Abbildung} & \textbf{12-36:} & Emissions-\\ spektren & der & Verbindungen\\ Ba_{1.5}Ca_{0.5}Si_5N_8{:}Eu(2\%) & (schwarz),\\ Ba_1Ca_1Si_5N_8{:}Eu(2\%) & (blau) & und\\ Ba_{0.5}Ca_{1.5}Si_5N_8{:}Eu(2\%) & (rot) & bei & einer\\ Anregungswellenlänge von 450 nm. \end{array}$

Wie schon bei den Mischphasen der Zusammensetzung $Sr_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu sind die Emissionsbanden zu breit, um die Qualität der Phosphore $Ba_xSr_{2-x}Si_5N_8$:Eu zu übertreffen. Mit Halbwertsbreiten von z.T. über 120 nm nimmt das Lumenäquivalent zu stark ab. Weitere relevante Eigenschaften der ($Ba_rCa_{2}Si_5N_8$ -Verbindungen wie z.B. die Quantenausbeute bei erhöhter Temperatur oder die Absorption der Anregungsenergie sind demgegenüber akzeptabel (vgl. Tabelle 12-10).

	-				
Phase	λ_{em} / nm	QE / %	QE / %	Absorption / %	Farbkoord.
	$(\lambda_{\rm exc} = 450 \text{ nm})$	(25 °C)	(200 °C)	$(\lambda_{exc} = 458 \text{ nm})$	
Ba _{1.5} Ca _{0.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	643	63	100	91	x = 0.6067
					y = 0.3923
$Ba_1Ca_1Si_5N_8$:Eu(2%)	651	56	105	91	x = 0.6268
					y = 0.3724
Ba _{0.5} Ca _{1.5} Si ₅ N ₈ :Eu(2%)	657	70	106	91	x = 0.6400
					y = 0.3545

Tabelle 12-10: Kenngrößen einiger orthorhombischer Phasen der Mischkristallreihe BaxCa2-xSi5N8:Eu

12.2.6.2 Thermal Quenching und Degradation

In Bezug auf das (reversible) TQ-Verhalten sowie auf (irreversible) Degradation liefern die Phasen des Typs (Ba,Ca)₂Si₅N₈:Eu sehr gute Ergebnisse. Abbildung 12-37 zeigt die Emission der Verbindung Ba_{1.9}Ca_{0.1}Si₅N₈:Eu(2%) in Abhängigkeit von der Temperatur. Ihr TQ¹/₂-Wert liegt bei 215 °C. Jedoch unterliegt das Emissionsmaximum einer relativ starken Verschiebung zu kürzeren Wellenlängen bei steigender Temperatur. λ_{max} sinkt von 625 nm (25 °C) über 618 nm (200 °C) auf bis zu 600 nm bei 330 °C.



Abbildung 12-37: Links: Vergleich der Emissionsspektren von Ba_{1.9}Ca_{0.1}Si₅N₈:Eu(2%) bei unterschiedlichen Temperaturen (λ_{exc} = 450 nm). Rechts: Abhängigkeit der integralen Fluoreszenzintensitäten (rot) und der Fluoreszenzmaxima (schwarz) von der Temperatur.

Messreihen zur photochemischen Degradation der Ba/Ca-Phasen zeigten bei Versuchen mit LEDs nach bis zu 1000 h bei 700 mA Stromstärke und 85 °C Temperatur keine Veränderungen der Eigenschaften.

12.3 Die erste hocheffiziente warm-weiße 2-pc-LED mit ausschließlich nitridischen Materialien

12.3.1 Konzepte für weiße LEDs

Das Konzept der 1-pc-LED wurde kommerziell bereits durch Kombination einer blauer GaN- oder (In,Ga)N-Halbleiter-LED ^[183, 184] mit Y₃Al₅O₁₂:Ce³⁺ (YAG:Ce) realisiert. Ce³⁺ ist dabei aufgrund der etwas breiteren Emissionsbande günstiger für 1-pc-LEDs, während die etwas schmaler emittierenden Eu²⁺-Phosphore eher in 2- und 3-pc-LEDs eingesetzt werden. Die Mischung aus blau und gelb lieferte bislang einen *General Color Rendering Index* (CRI) von *Ra* > 70 ('plain white'). ^[185] Eine bessere Lichtqualität wird bei einer Kombination des gelben Yttriumaluminiumgranat-Phosphors mit einem roten erreicht, z.B. CaS:Eu, das bei etwa 650 nm emittiert. ^[170, 186-188] Neben dem höheren CRI-Wert von etwa 90 ist hier der Nachteil jedoch das niedrige Lumenäquivalent, da im tiefroten Spektralbereich die Augenempfindlichkeit relativ gering ist.

Abbildung 12-38 zeigt einen Vergleich der Anregungs- und Emissionsspektren des klassischen YAG:Ce-Leuchtstoffes (schwarze Linie) mit den hier untersuchten Silicaten Sr₂Si₅N₈:Eu (rot) und SrSi₂O₂N₂:Eu (grün). Dabei erkennt man, dass die Anregungsbande des Ce³⁺-dotierten Phosphors viel schmaler und die Emissionsbande viel breiter ist als die der Eu²⁺-Leuchtstoffe. Dabei ist ein breites Anregungsspektrum wichtig, um die Verbindungen mit unterschiedlichen Pump-Quellen anregen zu können, während sich die schmale Emission besser mit einem höheren Lumenäquivalent vereinbaren lässt. Diese Eigenschaften machen die nitridischen Phosphore zu einer ernsthaften Konkurrenz für das bislang vielseitig eingesetzte YAG:Ce.



Abbildung 12-38: Typische Anregungs-(exc) und Emissionsspektren (em) der Phosphore YAG:Ce (1: exc, 2: em), $SrSi_2O_2N_2$:Eu (3: exc, 4: em) und $Sr_2Si_5N_8$:Eu (5: exc, 6: em).

12.3.2 Technische Realisierung einer LED aus ausschließlich nitridischen Phosphoren

12.3.2.1 Aufbau der LED

In ihrer Zusammensetzung variierte Gemenge der beiden nitridischen Phosphore $M_2Si_5N_8$:Eu (M = Sr, Ba) und SrSi_2O_2N_2:Eu wurden in einer Siliconverkapselung auf eine "high-power-LED" des LUXEON[®]-Typs aufgebracht (vgl. Abbildung 12-39). ^[189] Diese kann mit bis zu 3 W elektrischer Leistung betrieben werden. Das Silicongel verbessert die Lichtauskopplung, während eine Plastiklinse mechanischen Schutz sowie die Bündelung des Lichts gewährleistet. Die Photonen werden in einem sog. Quantentopf (engl. *quantum well*)

erzeugt. Darunter versteht man in der Halbleiterphysik einen Potentialverlauf, der die Bewegungsfreiheit eines Teilchens (z.B. Elektronen) in einer Raumdimension einschränkt. Die Breite des Quantentopfes bestimmt dann maßgeblich die quantenmechanischen Zustände, die das Teilchen einnehmen kann. In der Halbleitertechnologie werden Quantentöpfe z.B. durch Molekularstrahlepitaxie hergestellt, indem eine Schicht eines Halbleiters mit geringerer Bandlücke (z.B. GaAs) zwischen zwei Schichten eines Halbleiters mit größerer Bandlücke (z.B. Al_xGa_{1-x}As) eingebettet wird. ^[190]



Abbildung 12-39: Schematischer Aufbau der 2-pc-LED. Die lichtkonvertierenden Phosphore sind in Silicon eingebettet.

Durch Änderung der Pump-Wellenlänge des LED-Chips und des Mengenverhältnisses der beiden Leuchtstoffe konnte die Gesamtemission der LED so variiert werden, dass der Farbpunkt innerhalb des weißen Bereichs um die Planck'sche Schwarzkörperkurve lokalisiert war (vgl. (•) in Abbildung 12-40). Im Speziellen kann mit diesem System auch der warmweiße Bereich bei einem *CCT*-Wert von etwa 3300 K realisiert werden.



Abbildung 12-40: Farbpunkte einiger Phosphore im CIE-Diagramm sowie einige Punkte (●), die experimentell durch Mischung der Phosphore SrSi₂O₂N₂:Eu und M₂Si₅N₈:Eu in Kombination mit einer blauen Basis-LED erreicht werden konnten.

12.3.2.2 Technische Daten und Messwerte

Alle in diesem Abschnitt folgenden Messungen wurden von Regina Müller-Mach (Philips Lumileds Lighting Company, San Jose, USA) durchgeführt. In Abbildung 12-41 ist der Einfluss der angelegten Stromstärke auf das Gesamt-Emissionsspektrum einer weißen LED gezeigt, während Abbildung 12-42 die Entwicklung der CCT (correlated color temperature) und des Allgemeinen CRI-Wertes (Ra) bei unterschiedlichen Bedingungen darstellt. Die Lumineszenzintensität steigt mit steigender Stromstärke an. Um die Abhängigkeit von Temperatur und Stromstärke getrennt untersuchen zu können, wurde eine gepulste Spannung angelegt, während die Temperatur der Vorrichtung konstant gehalten wurde. Die Stromstärke wurde dabei weit über derzeitige Produktspezifikationen (max. 0.7 A) hinaus erhöht, was das hohe Potential dieser "all-nitride-LEDs" aufzeigt. Aus den Spektren, die bei 25 °C und 125 °C aufgenommen wurden, konnte bei einem nahezu konstanten CCT-Wert von 3200 K ein allgemeiner CRI-Wert von Ra = 90 bestimmt werden. Dabei sind beide Werte praktisch unabhängig von Stromstärke und Temperatur und stellen somit die bislang höchste bestätigte Farbstabilität einer pc-LED dar. Diese ist vor allem auf die hohen Thermal-Quenching-Temperaturen von über 200 °C und die kurzen Abklingzeiten der Photolumineszenz im Bereich von 900 ns oder weniger für beide Phosphore zurückzuführen.



Abbildung 12-41: Einfluss der Stromstärke (0.1 bis 4 A; 2 W / mm² optische Pump-Leistung) auf das Emissionsspektrum der weißen LED.



Die hervorragenden Beleuchtungseigenschaften werden durch die Betrachtung des kompletten Satzes der 14 *CRI*-Werte im Vergleich mit dem einer Fluoreszenzlampe weiter verdeutlicht (Tabelle 12-11). Nur bei drei Indizes liefert die Fluoreszenzlampe knapp bessere Werte als die 2-pc-LED, ansonsten hat die Leuchtdiode z.T. erhebliche Vorteile.

nuoreszenziampe								
	Ra	R1	R2	R3	R4	R5	R6	R7
Fluoreszenzlampe	83	96	94	57	89	85	80	90
2-pc-LED	90	91	96	94	86	89	91	90
	R8	R9	R10	R11	R12	R13	R14	
Fluoreszenzlampe	73	11	50	71	54	97	71	
2-pc-LED	80	56	85	81	68	93	96	

 Tabelle 12-11: Vergleich aller 14 Einzel-CRI-Werte und des Allgemeinen CRI-Wertes Ra der 2-pc-LED und einer

 Fluoreszenzlampe

Neben der Farbqualität ist der Lichtstrom pro verbrauchtem elektrischem Watt, gemessen in lm/W, ein wichtiger Parameter für Lichtquellen. Die weiße "all-nitride-LED" erreicht hierfür einen Wert von bis zu 25 lm/W bei 1 W Eingangsleistung und Gleichstrom. Dies bedeutet fast die zweifache Effizienz gegenüber Glühlampen (15 lm/W). Dabei sollte dieser Wert der LED durch Optimierung der Phosphormorphologie und der Abscheidungstechnik sowie durch Verwendung effizienterer blauer Pump-LEDs noch mindestens um das Doppelte gesteigert werden können. ^[191]

Im Zuge der weiteren Entwicklung der Basis-LEDs und der Leuchtstoffe, insbesondere auch des gelb-grünen Phosphors der Zusammensetzung SrSi₂O₂N₂:Eu²⁺, müssten noch erheblich verbesserte Systeme realisierbar sein. Somit sollten die immer weiter steigenden Ansprüche an die Beleuchtungsindustrie in Zukunft durch verstärkten Einsatz der LED-Technik und Verdrängung von konventionellen Beleuchtungsmitteln realisiert werden können.

DISKUSSION UND AUSBLICK

Versuche zur Oxidation von SrSi₆N₈

In dieser Arbeit wurde über die neuen Silicate $BaSi_6N_8$ und $BaSi_6N_8O$ berichtet. Da auch theoretische Berechnungen die mögliche Existenz von $SrSi_6N_8O$ bekräftigen (vgl. Kapitel 6.3.4), wurden Versuche unternommen, dieses Oxonitridosilicat durch Oxidation von $SrSi_6N_8$ darzustellen.

Wie in Kapitel 5.1.6 beschrieben zersetzt sich $SrSi_6N_8$ beim Erhitzen an Luft zu $SrSiO_3$, SiO_2 und Stickstoff. Bei der Reaktion mit stöchiometrischen Mengen Sauerstoff (eingesetzt als Quecksilber(II)-oxid; anschließendes Abdestillieren des entstandenen Quecksilbers) kommt es bei Temperaturen von 1000 – 1200 °C zu keiner schonenden O-Insertion, sondern ebenfalls zur Bildung von $SrSiO_3$ und SiO_2 .

Aus der metallorganischen Chemie sind Reaktionen zur Spaltung von Si-Si-Bindungen mittels UV-Strahlung (Photooxidation) bekannt. ^[192, 193] Entsprechende Versuche mit Bestrahlung von SrSi₆N₈-Pulver bei 300 °C führten jedoch nicht zum gewünschten Bindungsbruch mit anschließender O-Insertion. Die Lumineszenzeigenschaften des bestrahlten Materials sowie das Pulverdiffraktogramm zeigten keine Veränderungen. Die Si-Si-Bindungen werden wohl durch das starre nitridische Gerüst zu gut abgeschirmt, als dass ein topotaktischer Einbau von Sauerstoff unter Erhalt der weiteren Strukturelemente möglich wäre.

Auch weitere Versuche zur direkten Darstellung von SrSi₆N₈O in verschweißten Ta-Ampullen zur Vermeidung des Abdampfens von SiO (s. Kapitel 5.1.2) waren nicht erfolgreich. Die Reaktion von 36.9 mg (0.25 mmol) SrCO₃ mit 78.1 mg (1.34 mmol) "Si(NH)₂" bei Temperaturen um 1800 °C führte lediglich zu einem Produktgemenge von Sr₂SiO₄, SiO₂, SrSi₂O₂N₂ und β -Si₃N₄. Ebenso führte die Anwendung von Druck (Multianvilpresse, ^[194] 7 GPa, 1600 °C, stöchiometrische Einwaage von SrCO₃ und amorphem Si₃N₄) nicht zur Bildung des angestrebten Produkts.

Versuche zur Reduktion von BaSi₆N₈O

Analog zu den Oxidationsversuchen von $SrSi_6N_8$ wurden Versuche zur Reduktion von $BaSi_6N_8O$ durchgeführt, um eine Syntheseroute zu phasenreinem und grobkristallinem

BaSi₆N₈ zu finden. Zur technischen Gewinnung von Rohsilicium wird die Reduktion von Quarz mit Kohle nach SiO₂ + 2 C $\xrightarrow{2000^{\circ}C}$ Si + 2 CO eingesetzt. ^[78] Die analoge Umsetzung von BaSi₆N₈O mit Kohlenstoff im Graphittiegel führte bei Temperaturen ab 1450 °C bis 1700 °C zur Bildung von Siliciumcarbid SiC und evtl. SiCN. Weitere Produkte konnten nicht isoliert werden.

Auch die Verwendung von Magnesium bzw. Aluminium als Reduktionsmittel war nicht für die schonende Darstellung von $BaSi_6N_8$ geeignet. Bei Zusatz von Al-Pulver zu $BaSi_6N_8O$ entstand bei 1000 °C unter Argon $BaAl_2O_4$, während Magnesium ohne Reaktion mit dem Silicat aus dem Eduktgemenge verdampfte.

Weitere Syntheseansätze / -erfahrungen

Die Darstellung des reduzierten Nitridosilicats $SrSi_6N_8$ erfolgte in einem Wolframtiegel unter Stickstoffatmosphäre, also im offenen System. Demgegenüber konnte das Homologe BaSi₆N₈ nur in einer geschlossenen Tantal-Ampulle dargestellt werden. Versuche zur Darstellung von BaSi₆N₈ im offenen Tiegel scheiterten immer an der Verflüchtigung von Ba-Metall bei den hohen Synthesetemperaturen von über 1600 °C (Sdp.(Ba) \approx 1640 °C). Dabei wurde stets die hochkondensierte Verbindung BaSi₇N₁₀ erhalten, ^[106] die einen geringeren Barium-Anteil (Ba : Si = 1 : 7) im Vergleich zu BaSi₆N₈ (Ba : Si = 1 : 6) besitzt. Dazu kommt wohl die deutlich höhere thermodynamische Stabilität von BaSi₇N₁₀ gegenüber BaSi₆N₈. Das molare Verhältnis Ba/Si im Eduktgemenge muss also sehr genau eingehalten werden, was nur in geschlossenen Ampullen zu erreichen ist.

Diese Verhältnisse sind bei den entsprechenden Sr-Verbindungen interessanterweise genau umgekehrt. Hier ist die reduzierte Verbindung SrSi₆N₈ offensichtlich viel stabiler als das normalvalente SrSi₇N₁₀. Trotz des gegenüber von Ba geringeren Siedepunktes von Sr (Sdp.(Sr) \approx 1380 °C) entsteht beim Erhitzen von Sr-Metall und Siliciumdiimid im entsprechenden Verhältnis auf über 1630 °C ausschließlich phasenreines SrSi₆N₈. Die Verbindung lässt sich auch einfach durch Zersetzung von bei etwa 1400 °C dargestelltem Sr₂Si₅N₈ ^[104] durch Erhöhung der Temperatur darstellen. SrSi₇N₁₀ ist am besten durch die Reaktion von Sr-Metall und Si₃N₄ in Nb-Rohren unter N₂-Strom zugänglich. ^[15] Das Produktgemenge enthält hier jedoch stets beträchtliche Mengen der Nebenprodukte Sr₂Si₅N₈ und α -Si₃N₄.

"BaSi₂O₂N₂"

In Bezug auf die in Kapitel 12 vorgestellte Realisierung einer warm-weißen LED stellt die Verbesserung des gelbgrünen Phosphors $SrSi_2O_2N_2$:Eu ein wichtiges Ziel dar. Zur Optimierung der optischen Eigenschaften sollten als nächster Schritt Mischkristallreihen mit unterschiedlichen Kationen (Ca, Sr, Ba) systematisch untersucht werden. Dabei fällt das Augenmerk auf die Verbindung BaSi₂O₂N₂, deren Identität und Kristallstruktur bis heute mangels ausreichend großer Einkristalle nicht abschließend geklärt ist. Das Eu-dotierte Material besitzt eine sehr schmale Emissionsbande mit einem Maximum im cyanfarbenen Spektralbereich bei etwa 490 – 500 nm. Das Pulverdiffraktogramm und auch das ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrum (nur *ein* scharfes Signal bei $\delta = -52.3$ ppm) zeigen, dass sich die Kristallstruktur stark von der der Schichtverbindungen MSi₂O₂N₂ (M = Ca, Sr, Eu) unterscheiden muss.



Abbildung 13-1: Pulverdiffraktogramm der Verbindung $BaSi_2O_2N_2$ (Mo-K α_1 -Strahlung). Die roten Linien markieren mögliche Reflexpositionen für eine Elementarzelle in der Raumgruppe *Fmmm* mit *a* = 533.5(3) pm, *b* = 482.9(2) pm und *c* = 1437.8(7) pm. Die Nebenphasen sind markiert: Ba_2SiO_4 (*), $BaSi_6N_8O$ (~) und $BaSi_7N_{10}$ (#).

Abbildung 13-1 zeigt das Pulverdiffraktogramm von BaSi₂O₂N₂. Erste Untersuchungen mittels der Transmissionselektronenmikroskopie ergaben für die Verbindung eine ortho-

rhombische Elementarzelle mit a = 533.5 pm, b = 482.9 pm und c = 1437.8 pm, die auch aus dem Diffraktogramm verfeinert werden konnte. Die in den Elektronenbeugungsbildern ersichtlichen Auslöschregeln deuten dabei auf die Raumgruppe *Pnnm* hin. Allerdings waren unter anderem diffuse Streifen entlang [001]* zu erkennen, die noch nicht interpretiert werden konnten. Das Pulverdiffraktogramm kann demgegenüber bis auf einen sehr schwachen Reflex (s. Pfeil in Abbildung 13-1) am besten in der Raumgruppe *Fmmm* indiziert werden. Im Gegensatz hierzu sind die Elektronenbeugungsbilder nicht mit dieser Raumgruppe zu erklären, was darauf schließen lässt, dass mögliche weitere Reflexe im Pulverdiffraktogramm evtl. zu schwach sind. Das Problem der Strukturlösung in der richtigen Raumgruppe reduziert sich also wahrscheinlich auf die Synthese größerer Einkristalle für die Einkristallröntgendiffraktometrie.

Hochdruckumsetzungen von (Oxo-)Nitridosilicaten

Eine weitere Möglichkeit zur Synthese neuer Nitrido- und Oxonitridosilicate stellt die Verwendung von Hochdruckpressen dar. Dabei können z.B. mit modernen Multianvil-Techniken Drücke bis zu 25 GPa bei relativ großen Probenvolumina erreicht werden. ^[194] So lassen sich aus den entsprechenden Edukten vielleicht bislang unbekannte Verbindungen darstellen oder bekannte Silicate einer druckinduzierten Phasenumwandlung unterwerfen. Die metastabilen Produkte könnten anschließend röntgenographisch charakterisiert werden.

Ein erster Versuch in diese Richtung wurde mit dem Schichtsilicat $CaSi_2O_2N_2$ (vgl. Kapitel 8) unternommen. Die Überlegung war, ob sich die gewellten SiON₃-Tetraederschichten unter Druckanwendung zu einem höher kondensierten Netzwerk umsetzen lassen. Dabei müssten die Ca-Atome aus ihrer Position zwischen den Schichten in neu entstandene Hohlräume des dreidimensionalen Netzwerkes wandern.

Eingesetzt wurde phasenreines, nach Kapitel 8.2 dargestelltes CaSi₂O₂N₂. Die Verbindung wurde bei einem Druck von 110 kbar auf etwa 1250 °C erhitzt. Nach wenigen Minuten wurde die Probe durch Abschalten des Heizstroms rasch abgekühlt und die Vorrichtung langsam wieder entspannt. Die genaue Beschreibung der Technik und Vorgehensweise ist in der Literatur^[194-197] beschrieben.

Als Produkt konnte jedoch noch kein hochkondensiertes neues Ca-Sion erhalten werden. Wahrscheinlich war die Temperatur zu hoch gewählt, sodass sich $CaSi_2O_2N_2$ vollständig in β -Si₃N₄ und das Inselsilicat Larnit (Ca₂SiO₄) zersetzte (vgl. das Pulverdiffraktogramm in



Abbildung 13-2). Zahlreiche weitere Untersuchungen mit Variation von Druck und Temperatur werden hier notwendig sein, um neue kristalline Phasen zu erhalten.

Abbildung 13-2: Vergleich des untergrundkorrigierten Pulverdiffraktogramms des Produktgemenges (a) mit simulierten Diagrammen von β -Si₃N₄ (b) und Ca₂SiO₄ (Larnit, c^[198]); Cu-K α ₁-Strahlung.

Mit Diamantstempelzellen lassen sich Drücke > 200 GPa und Temperaturen > 6700 K erreichen. ^[194, 199] Diese Methode ist für die Erforschung von Phasenumwandlungen bei extremen Drücken und Temperaturen geeignet. In Bezug auf die Nitridosilicate ist dabei sicherlich die Erhöhung der Koordinationszahl von Silicium ein interessantes Forschungsgebiet. In Oxosilicaten kommt Si nur in wenigen Verbindungen mit einer Koordinationszahl > 4 vor. So kristallisiert das SiO₂-Hochdruck-Polymorph Stishovit in der Rutil-Struktur mit oktaedrisch koordinierten Si-Atomen. In BaSi₄O₉, das bei 4 GPa und 1000 °C erhalten wurde, liegen dagegen sowohl SiO₆-Oktaeder als auch SiO₄-Tetraeder nebeneinander vor. ^[200] Im Bereich der nitridischen Materialien ist eine vergleichbare Erweiterung der strukturellen Möglichkeiten mit der Synthese der Siliciumnitrid-Modifikation γ -Si₃N₄ gelungen. Die Verbindung besitzt Spinel-Struktur und ist folglich aus SiN₄-Tetraedern und SiN₆-Oktaedern aufgebaut. ^[201] Die Synthese fand in einer Diamantstempelzelle bei 13 – 15 GPa und etwa 1800 °C statt. Ermutigt durch die bisherigen Ergebnisse erscheint die Untersuchung von (Oxo-)Nitridosilicaten unter Druckeinwirkung als lohnendes Ziel, um eventuell auch andere, ungewöhnlichere Koordinationspolyeder in neuartigen Kristallstrukturen zu erhalten.

Vielleicht ist es mit der Hochdruck-Hochtemperatur-Chemie auch möglich, weitere Übergangsmetallnitridosilicate zu erhalten, die unter normalen Bedingungen nur schwer zugänglich sind. Bis auf eine Reihe von Yttriumnitrido- und -oxonitridosilicaten sind heute nur zwei weitere Nebengruppenmetallnitridosilicate bekannt. MnSiN₂ ^[202] und ZnSiN₂ ^[203] sind isotyp und kristallisieren in einem verzerrten Wurtzit-Typ. Dabei konnte die Zinkverbindung aufgrund des niedrigen Siedepunktes von Zink (906 °C) nur unter Druck hergestellt werden (6 GPa, 1500 °C).

Neue reduzierte Nitridosilicate?

Ein denkbarer Syntheseweg für die Darstellung weiterer reduzierter Nitridosilicate ist die Reaktion von Edukten, in denen Si-Si-Bindungen mit formal dreiwertigen Si-Atomen bereits enthalten sind. Diese Methode ist vor allem in Verbindung mit der Ampullentechnik und stöchiometrischen Einwaagen Erfolg versprechend. In ersten Arbeiten wurde Si₂Cl₆ mit Ammoniak analog zur Siliciumdiimid-Synthese (vgl. Kapitel 4.2.1) umgesetzt, um Triimidodisilan Si₂(NH)₃ als Edukt herzustellen. ^[204, 205] Reaktionen der Verbindung mit Ca-, Li- oder K-Metall führten jedoch bislang noch nicht zu kristallinen reduzierten Nitridosilicaten. ^[204]

Denkbar wären auch Versuche zur Reaktionen von Si-N-Precursoren mit Metallen in reduzierender Formiergasatmosphäre oder die Umsetzung von Metallhydriden. So könnte die Reduktion von Si⁴⁺ begünstigt werden. Neben einfachen Si-Si-Bindungen wären dann vielleicht auch Verbindungen mit größeren Si-Clustern möglich.

Weiterentwicklung nitridischer Phosphore

Bei der Entwicklung von Leuchtstoffen auf der Basis von Nitridosilicaten ist noch ein großes Potential für neue und verbesserte Materialien vorhanden. Da die nitridischen Verbindungen z.B. gegenüber oxidischen und sulfidischen Phosphoren deutliche Vorteile in Bezug auf Hydrolysestabilität, chemische und thermische Beständigkeit sowie Widerstandsfähigkeit gegenüber hohen Strahlenbelastungen besitzen, haben sie neben der Verwendung in pc-LEDs viele weitere Einsatzmöglichkeiten in optischen Anwendungsgebieten. Hier ist in etwa an den Einsatz in der Röntgendiagnostik (Imaging Plates), im Bereich der weißen Fluoreszenzlampen oder in Bildschirmen (Plasma Display Panels) zu denken.

Aber auch die LED-Phosphore können noch deutlich verbessert werden. Neben der Optimierung der Morphologie der Verbindungen und Verbesserung der Depositionsmethoden lassen sich die strukturellen und optischen Eigenschaften der (Oxo-)Nitridosilicate durch Ausdehnung auf verwandte Stoffklassen erweitern. Die Substitution von Si durch Al in den Sionen und reinen Nitridosilicaten lässt auf neue Strukturen hoffen. Ein Beispiel hierfür ist die Verbindung SrAlSi₄N₇ (vgl. Kapitel 11), die trotz bekanntem Formeltyp aufgrund des Einbaus von Al auf tetraedrisch koordinierten Plätzen im Anionenteilgerüst eine völlig neue Kristallstruktur und bei Seltenerddotierung vermutlich auch interessante optische Eigenschaften aufweist. Ein weiterer Ansatz in diese Richtung ist der Einbau von Bor in das silicatische Grundgerüst. Borhaltige Silicate sind bislang in der Literatur nur spärlich vertreten. Als Beispiel ist hier die Verbindung Ba₄Sm₇(Si₁₂N₂₃O)(BN₃) zu nennen. ^[206] Das aus eckenverknüpften Si(O,N)₄-Tetraedern aufgebaute Gerüstsilicat beinhaltet BN₃⁶-Einheiten, die entlang [001] im Wechsel mit Sm-Atomen gestapelt sind.

Im Allgemeinen wird natürlich die phasenreine Synthese der Verbindungen umso schwieriger, je mehr Atomsorten eingesetzt werden. Das Problem einer konstanten stöchiometrischen Zusammensetzung würde im Speziellen auch die hexanäre Mischkristallphase (Ca,Sr,Ba)₂Si₅N₈:Eu betreffen, wenn alle drei Erdalkalimetalle gemeinsam eingebaut würden. Ein zusätzliches "Fein-Tuning" der Emissionsbanden durch Si/Al- und N/O-Substitutionen würde diese Problematik noch weiter verstärken.

ZUSAMMENFASSUNG

1. Festkörpersynthese von (Oxo-)Nitridosilicaten

Das Ziel dieser Arbeit war es, neue nitridische Silicate herzustellen und strukturell zu charakterisieren. Neben der Einkristallstrukturanalyse wurden auch spektroskopische Untersuchungen durchgeführt. Dabei waren auch die optischen Eigenschaften der seltenerddotierten Materialien und deren Anwendbarkeit für den Einsatz als lichtkonvertierende Leuchtstoffe von Interesse.

Die Nitrido- und Oxonitridosilicate konnten anhand von Festkörperreaktionen in einem Hochfrequenzofen dargestellt werden. Voraussetzung hierfür war eine Schutzgastechnik, um das Tiegelmaterial (Wolfram) während der Reaktion vor Oxidation zu schützen und die Produkte in einer Stickstoffatmosphäre synthetisieren zu können.

Als Edukte fanden in erster Linie die Metalle Calcium, Strontium, Barium und Europium sowie deren Carbonate, Oxide und Halogenide Anwendung. Als Siliciumquelle dienten hauptsächlich Siliciumdiimid Si(NH)₂ und amorphes SiO₂ (Aerosil[®]). Die Synthese-temperaturen lagen zwischen 1300 °C und 2000 °C. Dabei konnten durchweg kristalline Verbindungen erhalten werden.

2. Reduzierte Nitridosilicate: MSi₆N₈ (M = Sr, Ba)

Mit der Verbindung $SrSi_6N_8$ konnte das erste reduzierte kristalline Nitridosilicat synthetisiert und röntgenographisch charakterisiert werden, das lokalisierte Si-Si-Einfachbindungen enthält. Die Struktur wurde aus Einkristalldaten gelöst und verfeinert (*Imm*2, *Z* =

2, a = 785.5(2) pm, b = 925.9(2) pm, c = 480.1(1) pm, R1 = 0.0239, wR2 = 0.0487 (alle Daten)). Das Silicat ist aus eckenverknüpften SiN₄-Tetraedern und N₃Si-SiN₃-Einheiten aufgebaut. Der Si-Si-Abstand der Si(+III)-Ionen beträgt 235.2(2) pm, was vergleichbar mit der Bindungslänge in Disilan bzw. dessen Derivaten ist.

Im ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrum sind zwei Signale bei -27.9 und -52.0 ppm mit einem Intensitätsverhältnis von



1:2 zu erkennen, was dem Verhältnis von Si³⁺ zu Si⁴⁺ in der Elementarzelle entspricht. Während die chemische Verschiebung von -52 ppm charakteristisch für <u>Si</u>N₄-Tetraeder ist, spricht der Wert von $\delta = -27.9$ ppm aufgrund der geringeren Elektronegativität von Si gegenüber N für die besondere Umgebung des betrachteten Si(III)-Kerns (<u>Si</u>(SiN₃)) und bestätigt so die Ergebnisse der Röntgenstrukturanalyse.

Die homologe Ba-Verbindung ist isotyp und konnte nur durch Synthese im geschlossenen System (Ta-Ampulle) erhalten werden. Ihre Struktur wurde durch Rietveldverfeinerung auf der Basis des Pulverdiffraktogramms bestätigt (*Imm2*, Z = 2, a = 793.16(1) pm, b = 934.37(2) pm, c = 483.570(6) pm, $wR_p = 0.0355$, $R_p = 0.0238$, $R_F^2 = 0.0662$). Auch die Festkörper-NMR-Ergebnisse sind mit denen von SrSi₆N₈ vergleichbar. Das ²⁹Si-Spektrum zeigt ebenfalls zwei Resonanzen bei $\delta = -28.9$ und -54.3 ppm im gleichen Intensitätsverhältnis.

3. Oxonitridogerüstsilicate: BaSi₆N₈O und Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O

Die Kristallstruktur des normalvalenten Sions $BaSi_6N_8O$ leitet sich von der des reduzierten Silicats $BaSi_6N_8$ ab. Das Oxonitridosilicat kristallisiert in einer homöotypen

Struktur (*Imm*2, Z = 2, a = 810.5(2) pm, b = 967.8(2) pm, c = 483.7(1) pm, R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355 (alle Daten)). In die Si-Si-Einfachbindung ist hier formal ein Sauerstoffatom insertiert. Dadurch kommt es zur Ausbildung von SiON₃-neben den SiN₄-Tetraedern unter Ausordnung der Stickstoffund Sauerstofflagen. Somit liegt in BaSi₆N₈O wie in normalen Silicaten ausschließlich vierwertiges Silicium vor, was sich auch im ²⁹Si-NMR-Spektrum widerspiegelt. Hier erkennt man zwei Signale mit dem Intensitätsverhältnis von 1 : 2. Aller-



dings liegen sie anders als bei $BaSi_6N_8$ eng beieinander ($\delta = -54.0$ und -56.3 ppm). Dies spricht für den Austausch von Si durch O in der Koordinationssphäre von Si(1) und der dadurch verstärkten Entschirmung der Kerne.

Ein Beispiel zur Substitution von Kationen und Anionen unter Erhalt der Kristallstruktur wurde mit der Mischkristallreihe $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$ vorgestellt, die für $1.81 \le x \le 2.95$ synthetisiert werden konnte. Die Abmessungen der Elementarzellen ändern sich linear mit der Zusammensetzung und folgen somit der *Vegard*'schen Regel für kubische Mischphasen. Die Kristallstrukturanalyse eines Kristalls der Zusammensetzung Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O (*P*2₁3, *Z* = 4, a = 1040.2(1) pm, R1 = 0.0432, wR2 = 0.0819 (alle Daten)) zeigte, dass das Oxonitridosilicat isotyp zur Seltenerdverbindung BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi₆N₁₁ kristallisiert. Dabei wird der Ladungsunterschuss im Kationenteil (Ba²⁺ / Ca²⁺ gegenüber Ba²⁺ / Eu²⁺ / Yb³⁺) durch die Substitution von N³⁻ gegen O²⁻ im Anionenteilgerüst kompensiert. Die Verbindung ist aus Si(O,N)₄-Tetraedern aufgebaut, die über alle vier Ecken miteinander verknüpft sind (Q⁴) und so eine dreidimensionale Gerüststruktur aufbauen. Die röntgenographischen und NMR-spektroskopischen Ergebnisse sowie Gitterenergieberechnungen zeigen, dass hier die Anionenpositionen zum Großteil nicht geordnet mit O- und N-Atomen besetzt sind.

Eine Co-Dotierung des Materials mit Eu(II) und Ce(III) führt zu einem Leuchtstoff, der bei einer Bestrahlung mit λ = 390 nm weiße Fluoreszenz zeigt. Diese resultiert aus der Überlagerung von blauer Ce³⁺- (458 nm), grüner Eu²⁺- (530 nm) und roter Eu²⁺-Bandemission (621 nm). Der Farbpunkt von Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%),Ce(2%) liegt fast exakt auf der *Planck*'schen Schwarzkörperkurve



im weißen Bereich des CIE-Farbdiagramms. Außerdem zeugen hohe *Color Rendering Indices* von einer sehr guten Farbwiedergabe, was das Material für einen Einsatz als Phosphor in Beleuchtungsmitteln interessant macht.

4. Oxonitridoschichtsilicate: MSi₂O₂N₂ (M = Ca, Sr, Eu) und M₃Si₆O₉N₄ (M = Sr, Ba, Eu)

Das Schichtsilicat CaSi₂O₂N₂ kristallisiert in einem neuen Strukturtyp ($P2_1$, Z = 12, a = 734.4(2) pm, b = 1365.6(3) pm, c = 1048.3(2) pm, $\beta = 102.04(3)^\circ$, R1 = 0.0825, wR2 = 0.1029 (alle Daten)). Die Schichten werden aus SiON₃-Tetraedern aufgebaut, die über dreifach verbrückende Stickstoffatome miteinander verknüpft sind. Die Ca-Atome werden von O zwischen den Schichten verzerrt trigonal prismatisch koordiniert. Die topologische Anordnung der Tetraeder ist mit der im Mineral Sinoit vergleichbar. Zudem konnte

ZUSAMMENFASSUNG

nachgewiesen werden, dass $CaSi_2O_2N_2$ aus Sinoit und Calciumcarbonat hergestellt werden kann.

Im ²⁹Si-Festkörper-NMR-Spektrum konnten die überlagerten Resonanzen entfaltet und so mit den zwölf kristallographisch unterschiedlichen Si-Atomen in der Elementarzelle in Verbindung gebracht werden. Die geringe Breite des Signals von $\Delta_{\delta} = 3.4$ ppm weist auf eine ähnliche Umgebung der Si-Atome hin und bekräftigt die Annahme einer geordneten Verteilung von O und N.



SrSi₂O₂N₂ und EuSi₂O₂N₂ stellen ebenfalls Schichtsilicate dar, die jedoch zum Calcium-Sion nicht isotyp sind. Mit Unterstützung der hochauflösenden Transmissionselektronenmikroskopie konnte die Kristallstruktur von EuSi₂O₂N₂ geklärt werden (*P*1, *Z* = 4, *a* = 709.5(1) pm, *b* = 724.6(1) pm, *c* = 725.6(1) pm, α = 88.69(2)°, β = 84.77(2)°, γ = 75.84(2)°, *R*1 = 0.0631, *wR*2 = 0.0839 (alle Daten)). Bei den TEM-Untersuchungen wurden sowohl Verzwillingung als auch weitere Realstrukturphänomene wie Stapelfehlordnung und Verwachsungen an vielen Kristalliten festgestellt. Durch die Einbeziehung des Zwillingsgesetzes (-1 0 0, -½ 1 0, 0 0 -1) in die Einkristallstrukturanalyse war eine korrekte Strukturverfeinerung möglich. Dies ist wichtig, da die Verbindungen MSi₂O₂N₂:Eu (M = Ca, Sr) als lichtkonvertierende Phosphore in der LED-Technik von großem Interesse sind.

Die Synthese der Oxonitridosilicate $M_3Si_6O_9N_4$ (M = Sr, Ba, Eu) führte zu neuartigen Schichtverbindungen, die im Gegensatz zu $CaSi_2O_2N_2$ einen geringeren Kondensationsgrad aufweisen. Die Kristallstruktur wurde für $Ba_3Si_6O_9N_4$ aus Einkristalldaten gelöst (*P*3, *Z* = 1,

a = 724.9(1) pm, c = 678.4(2) pm, R1 = 0.0309, wR2 = 0.0621 (alle Daten)) und konnte durch Analyse der Pulverdiffraktogramme auf die isotypen Verbindungen Eu₃Si₆O₉N₄ und Sr₃Si₆O₉N₄ übertragen werden. Der höhere Sauerstoffanteil führt zu vergleichsweise niedrig kondensierten Schichten (κ (M₃Si₆O₉N₄) = 0.46,

 $\kappa(MSi_2O_2N_2) = 0.5)$, die sowohl aus Dreier- als auch aus Sechserringen aufgebaut sind. Die Anzahl von X^[1]-, X^[2]- und X^[3]-Positionen (X = O, N) kann dabei gut mit einer Ausordnung von Sauerstoff- und Stickstoffatomen vereinbart werden, wenn O terminal und zweifach verbrückend vorliegt, während N jeweils drei Si-Atome koordiniert. Dieser Befund wurde sowohl durch MAPLE-Berechnungen als auch durch die Ergebnisse der NMR-Spektroskopie bestätigt.

5. SrAlSi₄N₇ - ein Silicat mit ecken- und kantenverknüpften Tetraedern

Da die überwältigende Mehrheit aller (Alumo-)Silicate ausschließlich aus isolierten oder

eckenverknüpften Si_{1-x}Al_xO_{4-y}N_y-Tetraedern besteht, ist die Entdeckung und röntgenographische Charakterisierung des Nitridoalumosilicats SrAlSi₄N₇ interessant. Die Verbindung kristallisiert orthorhombisch in der Raumgruppe $Pna2_1$ (Z = 4, a = 1174.2(2)pm, b = 2139.1(4) pm, c = 496.6(1) pm, R1 =0.0477, wR2 = 0.0913 (alle Daten)). Die



trans-kantenverknüpften Tetraeder bilden unendlich ausgedehnte ${}_{\infty}^{1}[(AIN_{4/2}^{3-}])$ -Ketten entlang [001] aus, die durch Eckenverknüpfung über weitere Tetraeder ein dreidimensionales Netzwerk aufbauen. In den so entstandenen Kanälen befinden sich die Sr²⁺-Ionen, die sechsbzw. achtfach von N koordiniert sind. Die Si/Al-Verteilung auf die Tetraederzentren konnte aus röntgenographischen Methoden nicht geklärt werden, Gitterenergieberechnungen weisen jedoch auf die Besetzung der kantenverknüpften Tetraeder mit Al³⁺ hin.

6. Die LED-Phosphore M₂Si₅N₈:Eu (M = Ca, Sr, Ba)

Im Zuge der Entwicklung von Leuchtstoffen für die Anwendung in weißen LEDs wurde

das System $M_2Si_5N_8$:Eu (M = Ca, Sr, Ba) eingehend untersucht. Dabei wurden sowohl die spektroskopischen Eigenschaften der Nitridosilicate als auch deren Stabilität durch Variation der Synthesebedingungen und der chemischen Zusammensetzung optimiert. Ziel war die Realisierung einer warm-weißen 2-pc-(phospor-converted)-LED bestehend aus einer blau



ZUSAMMENFASSUNG

emittierenden (In,Ga)N-Basis-LED ($\lambda = 465 \text{ nm}$), einem gelb-grün (SrSi₂O₂N₂:Eu²⁺) und einem orange-rot fluoreszierenden Leuchtstoff (M₂Si₅N₈:Eu²⁺).

Sowohl die Ca- als auch die Sr- und die Ba-Phase lassen sich sehr gut mit dem blauen Licht einer Halbleiter-LED anregen. $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%) zeigt im Emissionsspektrum eine breite Bande bei etwa 620 nm, die auf den $4f^65d^1 \rightarrow 4f^7$ -Übergang in Eu²⁺ zurückzuführen ist. Quantenausbeute und Lumenäquivalent von $Sr_2Si_5N_8$:Eu liegen im Bereich gängiger, technisch verwendeter Phosphore. Trotz eines guten *Thermal-Quenching*-Verhaltens zeigten Langzeitlebensdauer-Tests in einer speziellen Klimakammer jedoch eine starke irreversible Photodegradation, was zu einem beträchtlichen Verlust an Emissionsintensität führte.

Diese Degradation war bei Ba₂Si₅N₈:Eu nicht in dem Ausmaß festzustellen. Allerdings besitzt die Verbindung bei geringen Eu-Dotierungsgraden eine zu kurzwellige Emission ($\lambda_{em} \approx 580$ nm) und eine im Gegensatz zu Sr₂Si₅N₈:Eu erhöhte Neigung zu thermischer Fluoreszenzlöschung. Als Konsequenz aus diesen Ergebnissen wurde die Mischkristallreihe Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu eingehend untersucht, um die Vorzüge beider Endglieder in einem Leuchtstoff zu vereinen. Dabei war zu berücksichtigen, dass eine Erhöhung der Sr²⁺- bzw. Eu²⁺-Konzentration eine Verschiebung der Emission in den roten Spektralbereich bewirkte. Eine höhere *Thermal-Quenching*-Temperatur (TQ¹/₂-Wert) konnte durch Erniedrigung der Konzentration an Ba und Eu erhalten werden, wohingegen ein akzeptables Verhalten im Lebensdauertest (geringe Photodegradation) nur mit niedrigen Sr- und Eu-Konzentrationen vereinbar war.

Die Mischkristalle $Sr_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu und $Ba_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu sind für einen Einsatz in Leuchtdioden nicht geeignet. Die Phasen mit einem hohen Ca-Gehalt besitzen zwar relativ

gute TQ¹/₂-Werte, die Emissionsbanden waren jedoch mit Halbwertsbreiten von z.T. weit über 100 nm viel zu breit, was zu einer beträchtlichen Verringerung des Lumenäquivalents führte.

Durch die Forschung an neuen Leuchtstoffen war es möglich, die erste hocheffiziente 2-pc-LED mit ausschließlich nitridischen Materialien zu realisieren. Durch Kombination einer (In,Ga)N-Halbleiter-LED mit einem



variierenden Mengenverhältnis der beiden Phosphore SrSi₂O₂N₂:Eu und Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu konnte die Gesamtemission der LED so variiert werden, dass der Farbpunkt innerhalb des

239

weißen Bereichs um die Planck'sche Schwarzkörperkurve lokalisiert war. Im Speziellen konnte mit diesem System auch eine warm-weiße Emission bei einem *CCT*-Wert von etwa 3300 K in Verbindung mit einer hervorragenden Farbwiedergabe verwirklicht werden.

SUMMARY

1. Solid-state synthesis of (oxo-)nitridosilicates

The aim of this work was to synthesize and characterize novel nitridosilicates. Singlecrystal X-ray structure determination as well as spectroscopic investigations have been conducted. Thereby, also the optical properties of the rare earth doped materials and their application as light converting phosphors were of great interest.

The nitridosilicates and oxonitridosilicates have been obtained by solid-state reaction in a radio-frequency furnace in a nitrogen atmosphere. Inert gas technique was required to protect the tungsten crucible from oxidation during the reaction.

The metals calcium, strontium, barium and europium as well as their carbonates, oxides and halides were used as starting materials. The main silicon sources were silicon diimide $Si(NH)_2$ and amorphous SiO_2 (Aerosil[®]). Reaction temperatures were between 1300 °C and 2000 °C. Without exception all compounds have been obtained as crystalline products.

2. Reduced nitridosilicates: MSi₆N₈ (M = Sr, Ba)

 $SrSi_6N_8$, the first reduced crystalline nitridosilicate with localized Si-Si single bonds, could be synthesized and characterized by X-ray diffraction. The structure could be solved and refined from single-crystal data (*Imm2*, *Z* = 2, *a* = 785.5(2) pm, *b* = 925.9(2) pm, *c* = 480.1(1) pm, *R*1 = 0.0239, *wR*2 = 0.0487 (all data)). The silicate is built up of corner sharing

tetrahedra and $N_3Si-SiN_3$ units. The Si-Si distance of the Si(+III) atoms is 235.2(2) pm and thus comparable with the bond length in disilane and its derivatives.

The ²⁹Si-solid state NMR spectrum shows two signals at -27.9 and -52.0 ppm with an intensity ratio of 1 : 2, which corresponds to the ratio Si^{3+} / Si^{4+} in the unit cell. While the chemical shift of -52 ppm is characteristic for <u>Si</u>N₄-tetrahedra, $\delta = -27.9$ ppm suggests an unusual


coordination sphere for the considered Si(III) nucleus ($\underline{Si}(SiN_3)$) due to the smaller electronegativity of Si compared to N. So far, the NMR spectroscopy confirmed the results of the X-ray analysis.

The homologous Ba compound is isotypic to $SrSi_6N_8$ and could only be obtained by synthesis in a closed Ta ampule. Its crystal structure was confirmed by Rietveld refinement of the powder diffractogram (*Imm2*, Z = 2, a = 793.16(1) pm, b = 934.37(2) pm, c = 483.570(6) pm, $wR_p = 0.0355$, $R_p = 0.0238$, $R_F^2 = 0.0662$). The solid-state NMR results are comparable with that of $SrSi_6N_8$. The ²⁹Si spectrum also shows two resonances at $\delta = -28.9$ and -54.3 ppm with an equal intensity ratio.

3. Framework oxonitridosilicates: BaSi₆N₈O and Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O

The crystal structure of the normally valent sion $BaSi_6N_8O$ derives from that of the reduced silicate $BaSi_6N_8$. The oxonitridosilicate crystallizes in a homeotypic structure (*Imm2*,

Z = 2, a = 810.5(2) pm, b = 967.8(2) pm, c = 483.7(1) pm, R1 = 0.0144, wR2 = 0.0355 (all data)). However, an oxygen atom is formally inserted into the Si-Si single bond. This leads to the formation of SiON₃ tetrahedra besides SiN₄ units. Nitrogen and oxygen positions are ordered. Therefore, BaSi₆N₈O exclusively contains tetravalent silicon like normal silicates, which is confirmed by the ²⁹Si NMR spectrum. It shows two signals with the intensity ratio of 1 : 2, that lie close together in contrast to BaSi₆N₈ ($\delta = -54.0$ and



-56.3 ppm). This corresponds to an exchange of Si by O in the coordination sphere of Si(1) and the resulting greater deshielding of the nuclei.

The solid solution Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O, which was synthesized in the range of $1.81 \le x \le 2.95$, represents an example of cation and anion substitution without change of the crystal structure. The size of the unit cell changes with composition, which agrees well with *Vegard*'s rule for cubic solid solutions. The crystal structure of Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O (*P*2₁3, *Z* = 4, *a* = 1040.2(1) pm, *R*1 = 0.0432, *wR*2 = 0.0819 (all data)) is isotypic with the rare earth compound BaEu(Ba_{0.5}Eu_{0.5})YbSi₆N₁₁. The charge deficiency resulting from different cations (Ba²⁺ / Ca²⁺ compared to Ba²⁺ / Eu²⁺ and Yb³⁺) is compensated by substitution of N³⁻ by O²⁻ in the anionic part of the structure. The compound is built up of corner-sharing Si(O,N)₄ tetrahedra (Q⁴)

creating a three-dimensional framework. X-ray analysis, NMR spectroscopy and lattice calculations show that there is nearly no O/N ordering of the anion positions in $Ba_{4-x}Ca_xSi_6N_{10}O$.

By co-doping of the material with Eu(II) and Ce(III) a phosphor was obtained, which showed white luminescence upon excitation with 390 nm radiation. This results from a superposition of blue Ce³⁺ (458 nm), green Eu²⁺ (530 nm) and red Eu²⁺ band emission (621 nm). The color point of Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si₆N₁₀O:Eu(1%),Ce(2%) almost lies on the *Planck*ian locus in the white area of the



CIE color diagram. Additionally, high *CRI* values give evidence for a very good color rendering, which qualifies the material for the use as phosphor in lighting applications.

4. Layered oxonitridosilicates: MSi₂O₂N₂ (M = Ca, Sr, Eu) and M₃Si₆O₉N₄ (M = Sr, Ba, Eu)

The layered silicate CaSi₂O₂N₂ crystallizes in a new structure type ($P2_1$, Z = 12, a = 734.4(2) pm, b = 1365.6(3) pm, c = 1048.3(2) pm, $\beta = 102.04(3)^\circ$, R1 = 0.0825, wR2 = 1048.3(2) pm, $\beta = 102.04(3)^\circ$, $\beta = 102.04(3$

0.1029 (all data)). The layers are built up of SiON₃ tetrahedra, which are connected via threefold coordinating nitrogen atoms. The Ca atoms are coordinated by O forming a distorted trigonal prism between the layers. The topological arrangement of the tetrahedra is comparable to that in the mineral sinoite. Furthermore, the synthesis of $CaSi_2O_2N_2$ starting from sinoite and calcium carbonate has been realized.

The overlapping ²⁹Si NMR signals could be fitted and assigned to the twelve crystallographically different Si atoms in



the unit cell. The narrow width of the whole resonance signal of just 3.4 ppm proves the similar surrounding of Si atoms and O/N ordering in $CaSi_2O_2N_2$.

The layered silicates $SrSi_2O_2N_2$ and $EuSi_2O_2N_2$ are similar but not isotypic to the Ca sion. With additional support of high resolution transmission electron microscopy, the crystal

structure of EuSi₂O₂N₂ could be solved (*P*1, *Z* = 4, *a* = 709.5(1) pm, *b* = 724.6(1) pm, *c* = 725.6(1) pm, $\alpha = 88.69(2)^{\circ}$, $\beta = 84.77(2)^{\circ}$, $\gamma = 75.84(2)^{\circ}$, *R*1 = 0.0631, *wR*2 = 0.0839 (all data)). The TEM investigations revealed twinning as well as further real structure phenomena like stacking disorder and intergrowth in many crystallites. The application of the twin law (-1 0 0, -½ 1 0, 0 0 -1) in the single crystal refinement was essential to describe the crystal structure correctly. The result is important because the compounds MSi₂O₂N₂:Eu (M = Ca, Sr) are of great interest as light converting phosphors in LED technology.

The synthesis of the oxonitridosilicate $M_3Si_6O_9N_4$ (M = Sr, Ba, Eu) led to novel layered compounds with a lower degree of condensation with respect to $CaSi_2O_2N_2$. The crystal structure of $Ba_3Si_6O_9N_4$ was solved from single-crystal data (P3, Z = 1, a = 724.9(1) pm, c =

678.4(2) pm, R1 = 0.0309, wR2 = 0.0621 (all data)) and could also be assigned to the isotypic compounds Eu₃Si₆O₉N₄ and Sr₃Si₆O₉N₄ by analysis of the powder diffractograms. The increased amount of oxygen results in lower condensed layers (κ (M₃Si₆O₉N₄) = 0.46, κ (MSi₂O₂N₂) = 0.5), which are built up of dreier



as well as sechser rings. The number of $X^{[1]}$, $X^{[2]}$ and $X^{[3]}$ positions (X = O, N) agrees well with an ordering of O and N atoms if O occurs as $O^{[1]}$ and $O^{[2]}$ while N exclusively coordinates three Si atoms. These results could be confirmed by MAPLE calculations and NMR spectroscopy.

5. SrAlSi₄N₇ - a silicate with corner and edge sharing tetrahedra

As the overwhelming majority of (alumo-)silicates are built up exclusively of isolated or

corner sharing Si_{1-x}Al_xO_{4-y}N_y tetrahedra, the discovery and characterisation of the nitridoalumosilicate SrAlSi₄N₇ by X-ray analysis was very interesting. The compound crystallizes in the orthorhombic space group $Pna2_1$ (Z = 4, a = 1174.2(2) pm, b = 2139.1(4) pm, c = 496.6(1) pm, R1 = 0.0477,



wR2 = 0.0913 (all data)). The *trans* edge sharing tetrahedra form infinite ${}_{\infty}^{1}[(AIN_{4/2}^{3-}]]$ chains along [001], which build up a three dimensional network by interconnection via other tetrahedral units. The Sr²⁺ ions are situated in the channels and exhibit sixfold and eightfold coordination by N atoms, respectively. The very likely ordering of Si and Al could not be confirmed by means of single-crystal structure analysis. However, lattice energy calculations indicate an occupation of the edge sharing tetrahedra with Al³⁺.

6. The LED phosphors M₂Si₅N₈:Eu (M = Ca, Sr, Ba)

In search of new phosphors for white LED applications, the system $M_2Si_5N_8$:Eu (M = Ca, Sr, Ba) has been investigated. The spectroscopic properties and the stability of the

nitridosilicates have been optimised by means of variation of the synthesis procedure and the chemical composition. The intention was to realize a 2-pc-(phosphor-converted)-warm-white-LED consisting of a blue emitting LED chip ($\lambda = 465$ nm) based on (In,Ga)N, a yellow-green (SrSi₂O₂N₂:Eu²⁺) and an orange-red fluorescent phosphor (M₂Si₅N₈:Eu²⁺).



Both, the Ca and the Sr as well as the Ba phases can be effectively excited with the blue light of a semiconductor LED. The emission spectrum of $Sr_2Si_5N_8$:Eu(1%) shows a broad band at about 620 nm attributable to the $4f^65d^1 \rightarrow 4f^7$ transition in Eu²⁺. The quantum efficiency and the luminous efficiency of $Sr_2Si_5N_8$:Eu are in the region of common technically used phosphors. However, despite the good thermal quenching behaviour lifetime tests in special climate chambers revealed a strong irreversible photodegradation resulting in a considerable loss of emission intensity.

This strong degree of degradation could not be found in Ba₂Si₅N₈:Eu. However, its emission is shifted too far to short wavelengths at low Eu concentrations ($\lambda_{em} \approx 580$ nm) and it has an increased tendency to thermal quenching. Consequently, the solid solution Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu has been investigated in more detail to combine the advantages of both end members in one phosphor. Thereby, an increase of the Sr²⁺ or the Eu²⁺ concentration, respectively, caused a red shift of the emission band. Besides that, a higher thermal quenching temperature (TQ¹/₂ value) could be reached by decreasing the Ba and Eu content, while acceptable results in the lifetime test (low photodegradation) were only compatible with low Sr and Eu concentrations.

The solid solutions $Sr_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu and $Ba_xCa_{2-x}Si_5N_8$:Eu were not suitable for application in LEDs. Phases with high Ca content showed good $TQ^{1/2}$ values, however, the

emission bands were much too broad (FWHM > 100 nm). This led to a serious loss of luminous efficiency.

In the end it was possible to realize the first highly efficient all-nitride phosphor-converted white light emitting diode. By combining an (In,Ga)N semiconductor LED with varying amounts of the two phosphors SrSi₂O₂N₂:Eu and Ba_xSr_{2-x}Si₅N₈:Eu the resulting emission can be



tuned in a way, that the color point was localized in the white area around the *Planck*ian locus. Especially, a warm-white light at a *correlated color temperature* of about 3300 K in combination with excellent color rendering could be realized with this system.

ANHANG

A1 Abkürzungsverzeichnis

Ø	Durchschnitt	gef.	gefunden		
0	Grad	GooF	Goodness of Fit		
°C	Grad Celsius	HF	Hochfrequenz		
χ	Elektronegativität	ICP	inductively coupled plasma		
	(nach Allred-Rochow)	int	intern		
ΔΕ	Energiedifferenz	IR	Infrarot		
κ	Kondensationsgrad	J	Joule		
λ	Wellenlänge	Κ	Kelvin		
μm	Mikrometer	lm	Lumen		
0	Dichte	MAPLE	Madelung Part of Lattice Energy		
r G	Standardahweichung	MAS	Magic Angle Spinning		
Å	Ångström	mg	Milligramm		
A	arbitrory units	mm nm pm REM RT	Millimeter Nanometer Picometer Rasterelektronenmikroskop Raumtemperatur site occupation factor Tesla theoretisch Transmissionselektronen-		
a.u.					
amu	atomic mass unit				
ber.	berechnet				
CCD	charge coupled device				
cm	Wellenzahlen	sof			
CN	Koordinationszahl	Т			
E	Energie	theor.			
EDX	energiedispersive Röntgen-	TEM			
	analyse		mikroskop(ie)		
emiss	Emissions	UV	Ultraviolett		
eV	Elektronenvolt	V	Volt		
exc	Angregungs	VIS	visible		
Fa.	Firma	W	Watt wellenlängendispersive Röntgen-		
FOM	figure of merit	WDY			
FWHM	Halbwertsbreite				
			anaryse		

A2 Publikationsliste

Ein Großteil der Ergebnisse, die in dieser Arbeit vorgestellt wurden, sind in Publikationsschriften, Patentanmeldungen oder Posterbeiträgen veröffentlicht worden. Es folgt eine Aufzählung der bis zum Ende dieser Doktorarbeit bereits erschienenen Beiträge.

A2.1 Publikationsverzeichnis

Wichtige Ergebnisse dieser Arbeit wurden bereits in wissenschaftlichen Zeitschriften veröffentlicht. Nachstehend sind alle bislang erschienenen Publikationen aufgelistet:

- Ca[Si₂O₂N₂] ein neuartiges Schichtsilicat
 H. A. Höppe, F. Stadler, O. Oeckler, W. Schnick, *Angew. Chem.* 2004, *116*, 5656.
 Ca[Si₂O₂N₂] A Novel Layer Silicate
 H. A. Höppe, F. Stadler, O. Oeckler, W. Schnick, *Angew. Chem. Int. Ed.* 2004, *43*, 5540.
- SrSi₆N₈ A Reduced Nitridosilicate with a Si-Si-Bond
 F. Stadler, O. Oeckler, J. Senker, H. A. Höppe, P. Kroll, W. Schnick, *Angew. Chem.* 2005, 117, 573; *Angew. Chem. Int. Ed.* 2005, 44, 567.

Highly efficient all-nitride white light emitting diode R. Mueller-Mach, G. Mueller, M. R. Krames, H. A. Höppe, F. Stadler, W. Schnick, T. Juestel, P. Schmidt, *Phys. Status Solidi (a)* 2005, 202, 1727.

 Synthese, Kristallstruktur und Festkörper-NMR-spektroskopische Untersuchung des Oxonitridosilicats BaSi₆N₈O
 F. Stadler, R. Kraut, O. Oeckler, S. Schmid, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 2005,

F. Stadler, R. Kraut, O. Oeckler, S. Schmid, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 2005, 631, 1773.

- Synthese, Kristallstruktur und Festkörper-NMR-spektroskopische Untersuchung neuer Oxonitridosilicate der Mischkristallreihe Ba_{4-x}Ca_xSi₆N₁₀O
 F. Stadler, O. Oeckler, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 2006, 632, 54.
- Die neuen Schichtsilicate Ba₃Si₆O₉N₄ und Eu₃Si₆O₉N₄
 F. Stadler, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 2006, 632, 949.

• Crystal structure, physical properties and HRTEM investigation of the new oxonitridosilicate EuSi₂O₂N₂

F. Stadler, O. Oeckler, H. A. Höppe, M. H. Möller, R. Pöttgen, B. D. Mosel, P. Schmidt,V. Duppel, A. Simon, W. Schnick, *Chem. Eur. J.* 2006, *im Druck*.

A2.2 Patentschriften

- Illumination system comprising a radiation source and a fluorescent material *PCT Int. Appl.* 2006, WO 2006006099, A1, 31 pp, Philips Intellectual Property & Standards GmbH, Germany, Koninklijke Philips Electronics NV, Lumileds Lighting US, Llc.
- Illumination system comprising a radiation source and a blue-emitting phosphor
 P. J. Schmidt, B. S. Schreinemacher, W. Schnick, F. M. Stadler, J. Meyer, *PCT Int. Appl.* 2006, WO 2006061778, A1, 25 pp, Philips Intellectual Property & Standards
 GmbH, Germany, Koninklijke Philips Electronics NV, Lumileds Lighting US, Llc.

A2.3 Tagungsbeiträge

- H. A. Höppe, <u>F. Stadler</u>, O. Oeckler, W. Schnick, *Ca[Si₂O₂N₂] Ein neuartiges Schichtsilicat*, 12. Vortragstagung FG Festkörperchemie und Materialforschung der GdCh, 13.-15.09.2004.
 (H. A. Höppe, F. Stadler, O. Oeckler, W. Schnick, *Z. Anorg. Allg. Chem.* 2004, 630, 1729).
- H. A. Höppe, <u>F. Stadler</u>, O. Oeckler, W. Schnick, SrSi₆N₈ Ein reduziertes Nitridosilicat mit Si-Si-Bindungen, 12. Vortragstagung FG Festkörperchemie und Materialforschung der GdCh, 13.-15.09.2004.
 (H. A. Höppe, F. Stadler, O. Oeckler, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 2004, 630, 1729).
- <u>F. Stadler</u>, W. Schnick, R. Mueller-Mach, G. Mueller, M. R. Krames, H. A. Höppe, T. Jüstel, P. Schmidt, *Highly efficient all-nitride phosphor-converted white light emitting diode*, GdCh-Jahrestagung Düsseldorf, 11.-14.09.2005.

- <u>O. Oeckler</u>, F. Karau, F. Stadler, C. Schmolke, W. Schnick, *Order-disorder phenomena in nitridosilicates and nitridophosphates*, GdCh-Jahrestagung Düsseldorf, 11.-14.09.2005.
- O. Oeckler, F. Karau, F. Stadler, C. Schmolke, W. Schnick, Order-disorder phenomena in nitridosilicates and nitridophosphates, XXth International Union of Crystallography Congress and General Assembly, Florenz 23.-31.08. 2005.

A2.4 CSD-Nummern

Die Daten der Einkristallstrukturanalysen der neu gefundenen Verbindungen in dieser Arbeit wurden in Form von cif-Files beim Fachinformationszentrum Karlsruhe eingereicht und können unter den nachfolgenden Nummern angefordert werden (Email: crysdata@fizkarlsruhe.de):

- SrSi₆N₈: CSD-391265
- $CaSi_2O_2N_2$: CSD-413882
- BaSi₆N₈O: CSD-415272
- $Ba_{1.8}Ca_{2.2}Si_6N_{10}O$: CSD-415596
- Ba₃Si₆O₉N₄: CSD-415918
- EuSi₂O₂N₂: CSD-416046

A3 Indizierung des Pulverdiffraktogramms von Sr₃Si₆O₉N₄

Wavelength : 1.540598	Refined cell parameters :				
Number of accepted peaks : 17	Cell_A : 7.0976(23)				
2Theta window : 0.030	Cell_C : 6.5792(14) Cell_Volume: 287.03(15)				
2Theta zeropoint : 0.0025 (refineable)	Number of single indexed lines : 17 Number of unindexed lines : 0				
Symmetry : Hexagonal P					
	2Theta zeropoint : 0.003(8)				
Initial cell parameters :					
Cell_A : 7.0977	Final 2Theta window : 0.0300				
Cell_C : 6.5779					

Ν	2Th[obs]	Н	ŀ	ΚL	2Th[calc]	obs-calc	Int.	d[obs]	d[calc]
1	13.445	0	0	1	13.447	-0.0021	6.7	6.5802	6.5792
2	14.421	1	0	0	14.398	0.0228	4.7	6.1370	6.1467
3	19.740	1	0	1	19.750	-0.0101	8.2	4.4938	4.4915
4	25.077	1	1	0	25.073	0.0046	24.4	3.5482	3.5488
5	28.560	1	1	1	28.555	0.0041	100.0	3.1230	3.1234
6	30.799	1	0	2	30.804	-0.0050	42.3	2.9008	2.9003
7	32.124	2	0	1	32.119	0.0051	26.7	2.7841	2.7845
8	37.238	1	1	2	37.240	-0.0019	21.0	2.4126	2.4125
9	38.727	2	1	0	38.727	-0.0007	14.8	2.3233	2.3232
10	40.105	2	0	2	40.120	-0.0150	8.2	2.2465	2.2457
11	41.168	2	1	1	41.174	-0.0058	16.2	2.1910	2.1907
12	44.169	3	0	0	44.167	0.0024	28.0	2.0488	2.0489
13	46.383	3	0	1	46.378	0.0046	22.1	1.9561	1.9562
14	47.891	2	1	2	47.897	-0.0060	13.2	1.8979	1.8977
15	53.438	2	2	1	53.440	-0.0021	17.0	1.7133	1.7132
16	57.748	2	1	3	57.766	-0.0177	15.9	1.5952	1.5948
17	70.056	2	1	4	70.033	0.0230	15.4	1.3420	1.3424

Average delta(2Theta) = 0.008 Maximum delta(2Theta) = 0.023 (peak 17) = 2.9 * average

Figure of Merit F(17) = 51.7 (0.008, 42)

A4 Elektronenbeugungsaufnahmen und Hochauflösungsabbildungen der TEM-Untersuchungen an EuSi₂O₂N₂



Abbildung A4-1: a, b, c: Ungestörte Kippserie eines Kristalls von $EuSi_2O_2N_2$ bei unterschiedlichen Defokuswerten (Δf) mit Bildsimulationen (Multi-slice-Methode, t = 2.8 nm), Zonenachse [001]; d: zugehöriges Beugungsbild; e: Simulation.



Abbildung A4-2: a, b, c: Ungestörte Kippserie eines Kristalls von $EuSi_2O_2N_2$ bei unterschiedlichen Defokuswerten (Δf) mit Bildsimulationen (Multi-slice-Methode, t = 2.8 nm), Zonenachse [1-10]; d: zugehöriges Beugungsbild; e: Simulation.



Abbildung A4-3: a: Überlagertes Beugungsbild von zwei Zwillingsdomänen, Zonenachse [201], b: Mikrobeugung der Domäne 1 (vorwiegend), c: Mikrobeugung der Domäne 2. Die Elementarmaschen sind eingezeichnet.



Abbildung A4-4: Elektronenbeugungsbilder vier verschiedener Kristalle von EuSi₂O₂N₂, die Fehlordnungsphänomene verdeutlichen, Zonenachse [100]. a) Ungestörter Kristallit; b, d) Überstrukturreflexe und durch Fehlordnung verursachte diffuse Streifen; c) Verzwillingung (Zonenachse [001]; gestrichelte Elementarmasche).



Abbildung A4-5: a) Hochauflösungsabbildung unterschiedlich orientierter verwachsener Domänen in EuSi₂O₂N₂ (Zonenachse [100] und [001]). Das zugehörige Beugungsbild in b) zeigt eindeutig beide Anteile nebeneinander. c) stellt die Fourier-Transformierte des in a) grün umrandeten Ausschnitts dar, in der nur die [001]-Elementarmasche ohne Intensitäten auf den [100]-Gitterpunkten zu erkennen ist.



Abbildung A4-6: Hochauflösungsabbildung eines Kristalls von EuSi₂O₂N₂ (oben). Die roten Linien veranschaulichen den Stapelfehler zwischen zwei Domänen (links: Zonenachse [100] verwachsen mit [001], rechts: Zonenachse [100]). Darunter sind die Fourier-Transformierten (FFT) der beiden Bereiche (1) und (2) sowie der gesamten Abbildung dargestellt.

LITERATURVERZEICHNIS

- [1] J. G. Bednorz, K. A. Müller, Z. Phys. B: Condens. Matter 1986, 64, 189.
- [2] C. N. R. Rao, J. Mater. Chem. 1999, 9, 1.
- [3] V. L. Solozhenko, D. Andrault, G. Fiquet, M. Mezouar, D. C. Rubie, *Appl. Phys. Lett.*2001, 78, 1385.
- [4] H. Sun, S.-H. Jhi, D. Roundy, M. L. Cohen, S. G. Louie, *Phys. Rev. B.* 2001, 64, 94108.
- [5] http://www.sbb.co.kr/AdMin/pds/1059640344/ceramic_b01%20copy.jpg
- [6] S. M. Wiederhorn, M. K. Ferber, Curr. Opinion Solid State Mat. Sci. 2001, 5, 311.
- [7] M. E. Washburn, US/05.12.1967/US000003356513.4 [C. A. 1967, 68, P 62366].
- [8] H. Lange, G. Wötting, G. Winter, Angew. Chem. 1991, 103, 1606; Angew. Chem. Int. Ed. 1991, 30, 1579.
- [9] S. Sakka, J. Non-Cryst. Solids 1995, 181, 215.
- [10] K. Suganuma, H. Minakuchi, K. Kada, T. Kitamura, H. Osafune, H. Fujii, J. Mater. Res. 1993, 8, 178.
- [11] A. Szekeres, T. Nikolova, S. Simeonov, A. Gushterov, F. Hamelmann, U. Heinzmann, *Microelectron. J.* 2006, 37, 64.
- [12] J. Wang, Q. Liu, Chem. Commun. 2006, 8, 900.
- [13] M. A. Quevedo-Lopez, S. A. Krishnan, P. D. Kirsch, G. Pant, B. E. Gnade, R. M. Wallace, *Appl. Phys. Lett.* 2005, 87, 262902/1.
- [14] C. K. Wong, H. Wong, C. W. Kok, M. Chan, J. Cryst. Growth 2006, 288, 171.
- [15] G. Pilet, H. A. Höppe, W. Schnick, S. Esmaeilzadeh, Solid State Sci. 2005, 7, 391.
- [16] H. Lutz, S. Joosten, J. Hoffmann, P. Lehmeier, A. Seilmeier, H. A. Höppe, W. Schnick, J. Phys. Chem. Solids 2004, 65, 1285.
- [17] U. Kaufmann, M. Kunzer, K. Köhler, H. Obloh, W. Pletschen, P. Schlotter, J. Wagner,
 A. Ellens, W. Rossner, M. Kobusch, *Phys. Status Solidi (a)* 2002, *192*, 246.
- [18] H. Huppertz, *Dissertation*, Universität Bayreuth, **1997**.
- [19] K. Köllisch, *Dissertation*, Universität München, 2001.
- [20] W. Schnick, H. Huppertz, R. Lauterbach, J. Mater. Chem. 1999, 9, 289.
- [21] K. Swars, *Gmelins Handbuch der Anorganischen Chemie*, 8. Auflage, Tantal Teil B, Verlag Chemie GmbH, Weinheim/Bergstr., 1970, S. 69 f.

- [22] A. D. Mah, N. L. Gellert, J. Amer. Chem. Soc. 1956, 78, 3261.
- [23] L. Smart, E. Moore, *Einführung in die Festkörperchemie*, Friedr. Vieweg & Sohn Verlagsgesellschaft mbH, Braunschweig / Wiesbaden, **1997**, S. 74 ff
- [24] W. Massa, *Kristallstrukturbestimmung*, 3. Auflage, B. G. Teubner, Stuttgart, 2002, S. 120.
- [25] H. Hauptmann, Angew. Chem. 1986, 98, 600; Angew. Chem. Int. Ed. 1986, 25, 603.
- [26] J. Karle, Angew. Chem. 1986, 98, 611; Angew. Chem. Int. Ed. 1986, 25, 614.
- [27] R. B. von Dreele, A. C. Larson, *General Structure Analysis System*, Los Alamos National Laboratory Report LAUR 1990, S. 86-748.
- [28] G. M. Sheldrick, SHELX97, *Program package for the solution and refinement of crystal structures*, Release 97-2, Universität Göttingen, Deutschland, **1997**.
- [29] P. F. Schmidt, Praxis der Rasterelektronenmikroskopie und Mikrobereichsanalyse, Expert Verlag, Renningen-Malmsheim, 1994, S. 434 ff.
- [30] S. Kohn, W. Hoffbauer, M. Jansen, R. Franke, S. Bender, J. Non-Cryst. Solids 1998, 224, 232.
- [31] E. Ratai, M. Janssen, H. Eckert, Solid State Ionics 1998, 105, 25.
- [32] D. D. Laws, H.-M. L. Bitter, A. Jerschow, Angew. Chem. 2002, 114, 3224; Angew. Chem. Int. Ed. 2002, 41, 3096.
- [33] N. N. Greenwood, A. Earnshaw, *Chemie der Elemente*, 1. Aufl., VCH, Weinheim, 1990.
- [34] T. Harazono, R. Adachi, N. Kijima, T. Watanabe, Bull. Chem. Soc. Jpn. 1999, 72, 2655.
- [35] T. Harazono, R. Adachi, Y. Shimomura, T. Watanabe, *Phys. Chem. Chem. Phys.* 2001, 3, 2943.
- [36] A. P. Mirgorodsky, M. J. Baraton, P. Quintard, J. Phys.: Condens. Matter 1989, 1, 10053.
- [37] C. Schrimpf, G. H. Frischat, J. Non-Cryst. Solids 1983, 56, 153.
- [38] P. A. Stadelmann, *Ultramicroscopy* **1987**, *21*, 131.
- [39] R. Hoppe, Angew. Chem. 1966, 78, 52; Angew. Chem. Int. Ed. 1966, 5, 95.
- [40] R. Hoppe, Angew. Chem. 1970, 82, 7; Angew. Chem. Int. Ed. 1970, 9, 25.
- [41] R. Hübenthal, MAPLE, Programm zur Berechnung des Madelunganteils der Gitterenergie, Vers. 4, Universität Gießen, 1993.

- [42] F. M. Steranka, J. Bhat, D. Collins, L. Cook, M. G. Craford, R. Fletcher, N. Gardner, P. Grillot, W. Goetz, M. Keuper, R. Khare, A. Kim, M. Krames, G. Harbers, M. Ludowise, P. S. Martin, M. Misra, G. Mueller, R. Mueller-Mach, S. Rudaz, Y.-C. Shen, D. Steigerwald, S. Stockman, S. Subramanya, T. Trottier, J. J. Wierer, *Phys. Status Solidi A* 2002, *194*, 380.
- [43] T. Jüstel, C. Feldmann, C. R. Ronda, *Phys. Blätter* 2000, 56, 55.
- [44] G. Blasse, B. C. Grabmaier, *Luminescent Materials*, Springer-Verlag Berlin, 1994, S. 34.
- [45] T. Jüstel, H. Nikol, C. Ronda, Angew. Chem. 1998, 110, 3250; Angew. Chem. Int. Ed. 1998, 37, 3084.
- [46] CIE 13.3-1995: Method of Measuring and Specifying Colour Rendering Properties of Light Sources (ISBN 3 900 734 57 7).
- [47] C. R. Ronda, T. Jüstel, H. Nikol, J. Alloys Compd. 1998, 275-277, 669.
- [48] M. Koedam, J. J. Opstelten, *Light Res. Techn.* 1971, *3*, 295.
- [49] C. R. Ronda, J. Lumin. 1997, 72-74, 49.
- [50] s. Lit. [44], S. 46.
- [51] O. Glemser, P. Naumann, Z. Anorg. Allg. Chem. 1959, 298, 134.
- [52] W. C. Schumb, L. H. Towle, J. Am. Chem. Soc. 1953, 75, 6085.
- [53] M. Billy, Ann. Chim. 1959, 4, 795.
- [54] H. Meister, *Diplomarbeit*, Universität München, 2004.
- [55] S. Kaskel, K. Schlichte, B. Zibrowius, Phys. Chem. Chem. Phys. 2002, 4, 1675.
- [56] A. Graf, *Diplomarbeit*, Universität München, 2001.
- [57] D. Peters, H. Jacobs, J. Less-Comm. Metals 1989, 146, 241.
- [58] A. F. Holleman, N. Wiberg, Lehrbuch der Anorganischen Chemie, 101. Auflage, deGruyter, Berlin, 1995, S. 917.
- [59] M. Hesse, H. Meier, B. Zeeh, *Spektroskopische Methoden in der organischen Chemie*,
 5. Aufl., Georg Thieme Verlag Stuttgart, 1995, S. 46.
- [60] M. Molinari, H. Rinnert, M. Vergnat, *Physica E* 2003, *16*, 445.
- [61] P. Yang, H.-K. Fun, I. A. Rahman, M. I. Saleh, Ceram. Int. 1995, 21, 137.
- [62] P. S. Gopalakrishnan, Lakshminarasimham, J. Mater. Sci. Lett. 1993, 12, 1422.
- [63] N. Spiegl, *Bachelorarbeit*, Universität München, 2006.
- [64] E. Hengge, Z. Anorg. Allg. Chem. 1962, 315, 298.
- [65] R. Kniep, J. Haberecht, *PCT Int. Appl.* **2002**, WO 02/096799 A2.

- [66] R. M. Hagenmeyer, B. Friede, M. Jansen, J. Non-Cryst. Solids 1998, 226, 225.
- [67] S. Hoffmann, T. F. Fässler, C. Hoch, C. Röhr, *Angew. Chem.* 2001, *113*, 4527; *Angew. Chem. Int. Ed.* 2003, *40*, 4398.
- [68] W. Schnick, H. Huppertz, Chem. Eur. J. 1997, 3, 679.
- [69] s. Lit. [58], S. 878.
- [70] S. G. Cho, O. K. Rim, G. Park, J. Comp. Chem. 1997, 18, 1523.
- [71] Z. Shen, J. Grins, S. Esmaeilzadeh, H. Ehrenberg, J. Mater. Chem. 1999, 9, 1019.
- [72] T. Sekine, M. Tansho, M. Kanzaki, Appl. Phys. Lett. 2001, 78, 3050.
- [73] G. R. Hatfield, B. Li, W. B. Hammond, F. Reidinger, J. Yamanis, J. Mater. Sci. 1990, 25, 4032.
- [74] s. Lit. [58], S. 144.
- [75] J. S. Hartman, M. F. Richardson, B. L. Sherriff, B. G. Winsborrow, J. Am. Chem. Soc. 1987, 109, 6059.
- [76] C. Schmolke, J. Senker, W. Schnick, unveröffentlicht.
- [77] J. Senker, *persönliche Mitteilung*.
- [78] s. Lit. [58], S. 877.
- [79] G. Brauer, *Handbuch der pr\u00e4parativen anorganischen Chemie*, Ferdinand Enke Verlag, Stuttgart, **1954**, S. 516 f.
- [80] A. Kotowski, *Gmelins Handbuch der anorganischen Chemie*, Si Teil B, 8. Auflage, Verlag Chemie GmbH, Weinheim / Bergstrasse, 1959, S. 659.
- [81] W. C. Schumb, Chem. Rev. 1942, 31, 587.
- [82] U. Niemann, H. C. Marsmann, Z. Naturforsch., B: Chem. Sci. 1975, 30, 202.
- [83] P. von den Hoff, Bericht zum Forschungspraktikum, Universität Bayreuth, 2006.
- [84] M. Hohwy, H. Jakobsen, M. Edén, M. Levitt, N. J. Nielsen, J. Chem. Phys. 1998, 108, 2686.
- [85] M. Bak, J. T. Rasmussen, N. C. Nielsen, J. Magn. Reson. 2000, 147, 296.
- [86] F. Höfler, E. Hengge, Monatsh. Chem. 1972, 103, 1513.
- [87] J. R. Durig, J. S. Church, J. Chem. Phys. 1980, 73, 4784.
- [88] F. Höfler, W. Sawodny, E. Hengge, Spectrochim. Acta, Part A 1970, 26, 819.
- [89] B. Friede, W. Hoffbauer, M. Jansen, K. Schulmeister, W. Assenmacher, W. Mader, Z. Anorg. Allg. Chem. 2000, 626, 2269.
- [90] H. A. Höppe, *Dissertation*, Universität München, 2003.
- [91] P. Hohenberg, W. Kohn, Phys. Rev. A: At., Mol., Opt. Phys. 1964, 136, 864.

- [92] G. Kresse, J. Hafner, Phys. Rev. B: Condens. Matter Mater. Phys. 1993, 47, 558.
- [93] G. Kresse, J. Hafner, Phys. Rev. B: Condens. Matter Mater. Phys. 1994, 49, 14251.
- [94] G. Kresse, J. Furthmüller, J. Comput. Mat. Sci. 1996, 6, 15.
- [95] M. C. Payne, M. P. Teter, D. C. Allan, T. A. Arias, J. D. Joannopoulos, *Rev. Mod. Phys.* 1992, 64, 1045.
- [96] G. D. Barrera, D. Colognesi, P. C. H. Mitchell, A. J. Ramirez-Cuesta, *Chem. Phys.* 2005, 317, 119.
- [97] Y.-J. Zhao, W. T. Geng, A. J. Freeman, *Phys. Rev. B: Condens. Matter Mater. Phys.* 2002, 65, 113202.
- [98] A. D. Becke, K. E. Edgcombe, J. Chem. Phys. 1990, 92, 5397.
- [99] A. Savin, A. D. Becke, J. Flad, R. Nesper, H. Preuß, H. G. von Schnering, Angew. Chem. 1991, 103, 421; Angew. Chem. Int. Ed. 1991, 30, 409.
- [100] s. Lit. [58], S. 127.
- [101] G. Brauer, *Handbuch der pr\u00e4parativen anorganischen Chemie*, 2. Band, 3. Auflage, Ferdinand Enke Verlag Stuttgart, **1978**, S. 929.
- [102] H. Huppertz, W. Schnick, Acta Crystallogr., Sect. C: Cryst. Struct. Commun. 1997, 53, 1751.
- [103] s. Lit. [58], S. 1844-1846
- [104] T. Schlieper, W. Milius, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 1995, 621, 1380.
- [105] T. Schlieper, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 1995, 621, 1037.
- [106] H. Huppertz, W. Schnick, Chem. Eur. J. 1997, 3, 249.
- [107] R. Lauterbach, E. Irran, P. F. Henry, M. T. Weller, W. Schnick, J. Mater. Chem. 2000, 10, 1357.
- [108] R. Lauterbach, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 1998, 624, 1154.
- [109] K. Köllisch, W. Schnick, Angew. Chem. 1999, 111, 368; Angew. Chem. Int. Ed. 1999, 38, 357.
- [110] E. Irran, K. Köllisch, S. Leoni, R. Nesper, P. F. Henry, M. T. Weller, W. Schnick, *Chem. Eur. J.* 2000, 6, 2714.
- [111] H. A. Höppe, G. Kotzyba, R. Pöttgen, W. Schnick, J. Solid State Chem. 2002, 157, 393.
- [112] S. Zhang, X. Wu, M. Mehring, Chem. Phys. Lett. 1990, 173, 481.
- [113] R. Lauterbach, *Dissertation*, Universität Bayreuth, 1999.
- [114] M. Ishii, T. Shimanouchi, M. Nakahira, Inorg. Chim. Acta 1967, 1, 387.

- [115] N. Lazarev, Vibrational Spectra and Structure of Silicates, Consultants Bureau, New York, 1972.
- [116] M. A. Lim, J. K. Park, C. H. Kim, H. D. Park, M. W. Han, J. Mater. Sci. Lett. 2003, 22, 1351.
- [117] X. Zhang, J. Zhang, J. Xu, Q. Su, J. Alloys Compd. 2005, 389, 247.
- [118] W. Chen, S. Wang, S. L. Westcott, J. Zhang, K. Dou, A. G. Joly, D. E. McCready, J. Appl. Phys. 2005, 97, 083506.
- [119] J. Sjoeberg, G. Helgesson, I. Idrestedt, Acta Crystallogr., Sect. C 1991, 47, 2438.
- [120] O. Lindqvist, J. Sjoeberg, S. Hull, R. Pompe, Acta Crystallogr., Sect. B, 1991, 47, 672.
- [121] H. Huppertz, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 1998, 624, 371.
- [122] Die Gitterparameter wurden mit Hilfe des Softwarepakets STOE WinXPOW (Fa. Stoe & Cie GmbH, Darmstadt) verfeinert.
- [123] s. Lit. [58], S. 1838f.
- [124] L. Vegard, Z. Phys. 1921, 5, 17.
- [125] s. Lit. [44], S. 41.
- [126] H. You, C. Shi, Chin. Sci. Bull. 1996, 41, 123.
- [127] H. Najafov, A. Kato, H. Toyota, K. Iwai, A. Bayramow, S. Iida, *Jpn. J. Appl. Phys.* 2002, 41, 1424.
- [128] Y. Tan, C. Shi, J. Phys. Chem. Solids 1999, 60, 1805.
- [129] s. Lit. [44], S. 114f.
- [130] J.M.P.J. Verstegen, D. Radielovic, L. E. Vrenken, J. Electrochem. Soc. 1974, 121, 1627.
- [131] G. Cao, Z. Huang, X. Fu, D. Yan, Wuji Cailiao Xuebao 1987, 2, 54.
- [132] F. Stadler, Diplomarbeit, Universität München, 2003.
- [133] F. Liebau, Structural Chemistry of Silicates, Springer Verlag, Berlin, 1985.
- [134] H. Huppertz, W. Schnick, Angew. Chem. 1996, 108, 2115; Angew. Chem. Int. Ed. 1996, 35, 1983.
- [135] Y. Huang, Z. Jiang, W. Schwieger, Microporous Mesoporous Mater. 1998, 26, 215.
- [136] Proben und Messungen: V. Bachmann, Philips Research Laboratories Aachen
- [137] s. Lit. [44], S. 72ff.
- [138] Z. A. Gal, P. M. Mallinson, H. J. Orchard, S. J. Clarke, Inorg. Chem. 2004, 43, 3998.
- [139] O. Oeckler, *Dissertation*, Universität Stuttgart, 2000.

- [140] A. J. C. Wilson, International Tables for X-ray Crystallography, Vol. 1, Symmetry Groups, 3rd Ed., Kynoch Press, Birmingham, 1969, S. 245.
- [141] T. E. Weirich, Dissertation, Universität Osnabrück, 1996.
- [142] J. M. Cowley, A. F. Moodie, Acta Crystallogr. 1957, 10, 609.
- [143] Hj. Mattausch, O. Oeckler, R. K. Kremer, A. Simon, Z. Anorg. Allg. Chem. 2000, 626, 518.
- [144] W. Sundermeyer, Angew. Chem. 1965, 77, 241.
- [145] C. Ayasse, H. A. Eick, Inorg. Chem. 1973, 12, 1140.
- [146] P. Gravereau, B. Es-Sakhi, C. Fouassier, Acta Crystallogr., Sect. C 1989, 45, 1677.
- [147] C. Sieke, I. Hartenbach, T. Schleid, Z. Anorg. Allg. Chem. 2000, 626, 2236.
- [148] H. Mueller-Bunz, T. Schleid, Z. Anorg. Allg. Chem. 2000, 626, 845.
- [149] H. Jacobsen, G. Meyer, W. Schipper, G. Blasse, Z. Anorg. Allg. Chem. 1994, 620, 451.
- [150] L. M. Rodriguez-Lorenzo, J. N. Hart, K. A. Gross, J. Phys. Chem. B 2003, 107, 8316.
- [151] J. Felsche, J. Solid State Chem. 1972, 5, 266.
- [152] C. Wickleder, I. Hartenbach, P. Lauxmann, T. Schleid, Z. Anorg. Allg. Chem. 2002, 628, 1602.
- [153] K. Machida, G. Adachi, J. Shiokawa, M. Shimada, M. Koizumi, K. Suito, A. Onodera, *Chem. Lett.* 1981, 8, 1111.
- [154] R. C. Rau, Acta Crystallogr. 1966, 20, 716.
- [155] H. Yamane, F. J. DiSalvo, J. Alloys Compd. 1996, 240, 33.
- [156] F. Ottinger, I. Kroslakova, K. Hametner, E. Reusser, R. Nesper, D. Günther, Anal. Bioanal. Chem. 2005, 383, 489.
- [157] F. Ottinger, *Dissertation*, ETH Zürich, 2004.
- [158] W. Blase, G. Cordier, M. Ludwig, R. Kniep, Z. Naturforsch., B: Chem. Sci. 1994, 49, 501.
- [159] M. Ludwig, R. Niewa, R. Kniep, Z. Naturforsch., B: Chem. Sci. 1999, 54, 461.
- [160] A. Weiss, A. Weiss, Z. Anorg. Allg. Chem. 1954, 276, 95.
- [161] H. Huppertz, W. Schnick, Z. Anorg. Allg. Chem. 1997, 623, 212.
- [162] C. M. Fang, Y. Q. Li, H. T. Hintzen, G. de With, J. Mater. Chem. 2003, 13, 1480.
- [163] W. E. Klee, Z. Kristallogr. 1987, 179, 67.
- [164] A. Beukemann, W. E. Klee, Z. Kristallogr. 1992, 201, 37.
- [165] s. Lit. [133], S. 96ff.

- [166] G. Thimm, S. Schumacher, W. Uhr, W. E. Klee, TOPOLAN Topological Analysis of Crystal Structures, Universität Karlsruhe, 1993.
- [167] K. I. Machida, G. Y. Adachi, J. Shiokawa, M. Shimada, M. Koizumi, Acta Crystallogr., Sect. B 1982, 24, 1968.
- [168] N. E. Christensen, I. Gorczyca, Phys. Rev. B: Condens. Matter 1994, 50, 4397.
- [169] J. S. Kim, P. E. Jeon, J. C. Choi, H. L. Park, Solid State Sci. 2005, 133, 187.
- [170] R. Mueller-Mach, G. O. Mueller, M. R. Krames, T. Trottier, IEEE J. Select. Top. Quant. Electron. 2002, 8, 339.
- [171] C. W. Struck, W. H. Fonger, J. Lumin. 1975, 10, 1.
- [172] H. A. Höppe, H. Lutz, P. Morys, W. Schnick, A. Seilmeier, J. Phys. Chem. Solids 2000, 61, 2001.
- [173] C. M. Fang, H. T. Hintzen, G. de With, R. A. de Groot, J. Phys.: Condens. Matter 2001, 13, 67.
- [174] P. Larsen, C. Wickleder, unveröffentlichte Ergebnisse.
- [175] P. Schmidt, PFL Aachen, persönliche Mitteilung.
- [176] B. Dawson, M. Ferguson, G. Marking, A. L. Diaz, Chem. Mater. 2004, 16, 5311.
- [177] Y. Q. Li, G. de With, H. T. Hintzen, J. Alloys Compd. 2004, 385, 1.
- [178] H. K. Pulker, *Coatings on Glass*, Elsevier, Amsterdam, 1984.
- [179] K. E. Spear, J. Am. Ceram. Soc. 1989, 72, 171.
- [180] C. Feldmann, J. Merikhi, J. Colloid Interface Sci. 2000, 223, 229.
- [181] Abbildung: P. Schmidt, PFL Aachen.
- [182] Y. Q. Li, *Dissertation*, Technische Universität Eindhoven, 2005.
- [183] H. Amano, M. Kito, K. Hiramatsu, I. Akasaki, Jpn. J. Appl. Phys. 1989, 28, L2112.
- [184] S. Nakamura, T. Mukai, M. Senoh, S. Nagahama, N. Iwasa, J. Appl. Phys. 1993, 74, 3911.
- [185] S. Nakamura, Present performance of InGaN based blue/green/yellow LEDs., Proc. SPIE 1997, 3002, 26.
- [186] R. Mueller-Mach, G. O. Mueller, M. R. Krames, Phosphor materials and combinations for Illumination Grade white pcLED., *Proc. SPIE* 2003, *5187*, 115.
- [187] G. O. Mueller, Color conversion of LED light. *Intertech Global Phosphor Summit*, Miami, 2004.
- [188] G. O. Mueller, R. Mueller-Mach, White light from light emitting diodes. CIE Expert Symposium on LED Light Sources, Tokyo, 2004, 8.

- [189] LUXEON[®] LED-Technologie, Philips Lumileds Lighting Company, San Jose, USA.
- [190] D. R. Vij, Luminescence of Solids, Plenum Press, New York, 1998, S. 130, 142 f.
- [191] R. Mueller-Mach, G. Mueller, M. R. Krames, H. A. Höppe, F. Stadler, W. Schnick, T. Juestel, P. Schmidt, *Phys. Status Solidi (a)* 2005, 202, 1727.
- [192] J. Ohshita, T. Yoshitomi, M. Ishikawa, Organometallics 1994, 13, 3227.
- [193] M. Padmanaban, M. Kakimoto, Y. Imai, J. Polym. Sci., Part A: Polym. Chem. 1990, 28, 1569.
- [194] H. Huppertz, Z. Kristallogr. 2004, 219, 330.
- [195] D. Walker, M. A. Carpenter, C. M. Hitch, Am. Mineral. 1990, 75, 1020.
- [196] D. Walker, Am. Mineral. 1991, 76, 1092.
- [197] D. C. Rubie, Phase Transitions 1999, 68, 431.
- [198] S. Udagawa, K. Urabe, Semento Hijutsu Nempo 1978, 32, 35.
- [199] R. Boehler, Mater. Today 2005, 8, 34.
- [200] L. W. Finger, R. M. Hazen, B. A. Fursenko, J. Phys. Chem. Solids. 1995, 56, 1389.
- [201] A. Zerr, G. Miehe, G. Serghiou, M. Schwarz, E. Kroke, R. Riedel, H. Fuess, P. Kroll, R. Boehler, *Nature* 1999, 400, 340.
- [202] M. Maunaye, R. Marchand, J. Guyader, Y. Laurent, J. Lang, Bull. Soc. Fr. Mineral. Cristallogr. 1971, 94, 561.
- [203] T. Endo, Y. Sato, H. Takizawa, M. Shimada, J. Mater. Sci. Lett. 1992, 11, 424.
- [204] C. Röhlich, *Diplomarbeit*, Universität München, 2006.
- [205] J. Besson, *Comptes rendus* **1890**, *110*, 518.
- [206] M. Orth, R.-D. Hoffmann, R. Poettgen, W. Schnick, Chem. Eur. J. 2001, 7, 2791.

Lebenslauf

21.07.1977	Geburt in Wolfratshausen als zweiter Sohn von Manfred Stadler und Euphemia Stadler, geb. Langer Familienstand: ledig
1984 – 1988	Besuch der Karl-Lederer-Grundschule in Geretsried
1988 – 1997	Besuch des Gymnasiums an der Adalbert-Stifter Gesamtschule in Geretsried mit Abschluss der allgemeinen Hochschulreife (27.06.1997)
Nov. 1997 – Aug. 1998	Grundwehrdienst in der Flugabwehrraketengruppe 33, Lenggries
Sept. 1998 – 2003	Studium der Chemie an der Ludwig-Maximilians-Universität München 02.11.2000 Vordiploms-Prüfung 07.11.2002 Diplom-Hauptprüfung Anschließend Anfertigung der Diplomarbeit bei Prof. Dr. W. Schnick mit dem Thema: "Synthese, Dotierung, optische Eigenschaften und strukturelle Charakterisierung neuer Calcium- und Strontiumoxonitridosilicate"
seit September 2003	Anstellung als wissenschaftlicher Mitarbeiter im Arbeitskreis von Prof. Dr. W. Schnick (Ludwig-Maximilians-Universität München) mit dem Ziel der Promotion in anorganischer Festkörperchemie