

Einfache Feldfunktionenreihen zur Nachbildung
beliebiger singularitätenfreier Vakuumfelder
in torusförmigen Gebieten in Reduce- und
Fortran-Darstellung

Simple Series of Harmonic Functions for
Representing Arbitrary, Nonsingular Vacuum
Fields in Toroidal Regimes in Reduce and
Fortran Representation

W. Dommaschk

IPP O/38

Okt. 1978



MAX-PLANCK-INSTITUT FÜR PLASMAPHYSIK

8046 GARCHING BEI MÜNCHEN

MAX-PLANCK-INSTITUT FÜR PLASMAPHYSIK

GARCHING BEI MÜNCHEN

Einfache Feldfunktionenreihen zur Nachbildung
beliebiger singularitätenfreier Vakuumfelder
in torusförmigen Gebieten in Reduce- und
Fortran-Darstellung

Simple Series of Harmonic Functions for
Representing Arbitrary, Nonsingular Vacuum
Fields in Toroidal Regimes in Reduce and
Fortran Representation

W. Dommaschk

IPP O/38

Okt. 1978

*Die nachstehende Arbeit wurde im Rahmen des Vertrages zwischen dem
Max-Planck-Institut für Plasmaphysik und der Europäischen Atomgemeinschaft über die
Zusammenarbeit auf dem Gebiete der Plasmaphysik durchgeführt.*

Einfache Feldfunktionen-
reihen zur Nachbildung
beliebiger singularitäten-
freier Vakuumfelder in
torusförmigen Gebieten in
Reduce- und Fortran-Dar-
stellung

Simple Series of Harmonic
Functions for Represent-
ing Arbitrary, Nonsingular
Vacuum Fields in Toroidal
Regimes in Reduce and
Fortran Representation

Abstract

Sequences for simple-structured, linearly independent scalar potentials whose linear superposition is especially suited to, for example, analytical representation and optimization of stellarator fields are implicitly defined by recursion formulas and then explicitly generated by Reduce and represented in Fortran. The potentials, in cylindrical coordinates ρ , ϕ , and z , are components of a Fourier series in ϕ whose coefficients are nonseparable functions of ρ and z . For one of these sequences, the Fourier coefficients together with their derivatives with respect to ρ and z are explicitly represented for arbitrary azimuthal mode numbers m and for "poloidal" mode numbers up to $\ell = 5$. The sequence is complete in the sense that it is able to satisfy exactly certain Cauchy boundary conditions at a prescribed value of ρ (normalized to 1) and arbitrary finite values of z (i.e. Dirichlet and Neumann conditions can be satisfied simultaneously and independently of each other). The boundary conditions may be prescribed in the form of two independent Fourier series whose coefficients are polynomials of arbitrary degree in z (up to 5 in the present Fortran representation) which prescribe the potential and its normal derivative as functions of ϕ and z at $\rho = 1$.

Inhaltsverzeichnis

	<u>Seite</u>
1. Einleitung	1
2. Homogenes $f(z, \rho)$	2
3. Inhomogenes $f(z, \rho)$	3
4. Allgemeines $f(z, \rho)$	6
5. Anhang 1 (Reduce-Output zu 2.)	8
6. Anhang 2 (Reduce-Output zu 3.)	14
7. Anhang 3 (Fortran-Listen zu 3.)	19

1. Einleitung *)

Zur analytischen Nachbildung verschiedener Vakuumfelder werden nachfolgend einige Serien von einfach aufgebauten Potentialfunktionen angegeben. Es seien ρ , ϕ , z Zylinderkoordinaten. Das Feld soll hauptsächlich in der näheren Umgebung eines Kreises $\rho = 1$, $z = 0$ (dessen Radius die Längeneinheit von z und ρ sein soll) dargestellt bzw. angenähert werden. Für die Potentialfunktionen V wird (neben $V = \phi$) die Form:

$$V = f(z, \rho) \cdot e^{\pm i |m| \phi}, \quad |m| = 0, 1, 2, \dots \quad (1)$$

angenommen, wobei

$$\frac{\partial^2 f}{\partial z^2} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\rho \frac{\partial f}{\partial \rho} \right) - \left(\frac{m}{\rho} \right)^2 \cdot f = 0 \quad (2)$$

wegen $\Delta V = 0$. Aus Rechenzeitgründen sollten zur Feldapproximation Linearkombinationen aus möglichst einfach berechenbaren Ausdrücken der Form (1) verwendet werden. Nachfolgend werden einfache Lösungsreihen für f angegeben, die man ohne den üblichen (auf Bessel- und Winkelfunktionen führenden) Separationsansatz erhält.

*) Der vorliegende Bericht ist eine erweiterte Fassung des internen Berichtes RPR-N38: W. Dommaschk, "Einfache Skalarpotentiale für Feldapproximationen" vom 7.7.1977.

2. Homogenes $f(z, \rho)$:¹⁾

Homogene der Gleichung (2) genügende Funktionen $f(z, \rho)$, die nur positive Potenzen von z und ρ enthalten, sind mit Hilfe von Kugelfunktionen darstellbar. Die folgende direkte Herleitung, die z.T. auch negative Potenzen von ρ zuläßt, erscheint jedoch einfacher. Um diese Funktionen näher zu kennzeichnen, wird folgende Bezeichnungsweise vereinbart:

$$\begin{aligned} f(z, \rho) &= H_{m,n}(z, \rho), \text{ wobei} \\ H_{m,n}(tz, t\rho) &= t^{m+n} H_{m,n}(z, \rho) \end{aligned} \quad (3)$$

In Übereinstimmung mit (2) und (3) kann dann gesetzt werden:

$$H_{m,0} = \rho^m \quad (4)$$

$$H_{m,1} = z\rho^m; \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \quad (5)$$

Für die Erzeugung weiterer $H_{m,n}$ wird die mit (2,3,4,5) verträgliche Vorschrift aufgestellt:

$$\frac{\partial H_{m,n}}{\partial z} = nH_{m,n-1} \quad (6)$$

Zusammen mit dem Eulerschen Satz für homogene Funktionen

$$z \frac{\partial H_{m,n}}{\partial z} + \rho \frac{\partial H_{m,n}}{\partial \rho} = (m+n)H_{m,n} \quad (7)$$

erhält man aus (6):

$$\rho \frac{\partial H_{m,n}}{\partial \rho} = (m+n)H_{m,n} - znH_{m,n-1} \quad (8)$$

Durch je zweimalige Anwendung von (6) und (8) in (2) ergibt sich die Rekursionsformel:

$$(2m+n)H_{m,n} = (2(m+n)-1)zH_{m,n-1} - (n-1)(z^2+\rho^2)H_{m,n-2} \quad (9)$$

¹⁾ Die Bedeutung von "homogen" bzw. "inhomogen" bezieht sich hier und nachfolgend auf die in (3) (2. Zeile) angesprochene Eigenschaft.

Mit (4,5) erhält man daraus z.B.:

$$H_{m,2} = \left\{ z^2 - \frac{\rho^2}{2(m+1)} \right\} \rho^m \quad (10)$$

$$H_{m,3} = \left\{ z^2 - \frac{(6m+9)\rho^2}{(2m+2)(2m+3)} \right\} z \rho^m \quad (11)$$

Aus (4,5,9) lassen sich für $n \geq 0$ (n ist der höchste in $H_{m,n}$ auftretende Exponent von z) alle $H_{m,n}$ ermitteln, die nicht im Indexbereich $m < 0, n \geq 2|m|$ liegen. Da man aus $H_{m,n}$ den Faktor ρ^m abspalten kann, wird noch die Bezeichnungsweise

$$H_{m,n} = P_{m,n} \cdot \rho^m \quad (12)$$

eingeführt. Soweit aus (4,5,9) erhältlich, sind die $P_{m,n}$ im Anhang 1 für $|m| \leq 6, 0 \leq n \leq 6$ als Reduce-Output angegeben (wobei $R \equiv \rho$ und $P(m,n) \equiv P_{m,n}$). Der Vollständigkeit halber sei hier noch vermerkt, daß man im vorliegenden Fall durch Kelvin Transformation $H_{m,n}/r^{2(m+n)+1}$ als weitere Lösungen von (2) erhält ($r^2 = \rho^2 + z^2$).

3. Inhomogenes $f(z, \rho)$:¹⁾

Anstelle von (3) wird hier der Ansatz gewählt:

$$f(z, \rho) = I_{m,n}, \text{ wobei} \\ I_{m,n} = \sum_{k=0}^{2k \leq n} \frac{z^{n-2k}}{(n-2k)!} C_{m,k}(\rho); \quad m = 0, 1, 2, \dots \quad (13)$$

Die Summation läuft bis zur niedrigst möglichen nichtnegativen Potenz von z . Damit (2) identisch erfüllt wird, muß gelten:

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left[\rho \frac{\partial}{\partial \rho} C_{m,0}(\rho) \right] - \frac{m^2}{\rho^2} C_{m,0}(\rho) = 0 \quad (14)$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left[\rho \frac{\partial}{\partial \rho} C_{m,1}(\rho) \right] - \frac{m^2}{\rho^2} C_{m,1}(\rho) + C_{m,0}(\rho) = 0$$

.....

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\rho \frac{\partial}{\partial \rho} C_{m,k}(\rho) \right) - \frac{m^2}{\rho^2} C_{m,k}(\rho) + C_{m,k-1}(\rho) = 0$$

.....

Für $m \neq 0$ kann dieses Gleichungssystem gelöst werden durch die Rekursionsformel:

$$C_{m,k}(\rho) = \frac{1}{2m} \int_1^\rho C_{m,k-1}(\eta) \left[\left(\frac{\eta}{\rho} \right)^m - \left(\frac{\rho}{\eta} \right)^m \right] \eta d\eta \quad (15)$$

wobei:

$$C_{m,0}(\rho) = \begin{cases} \frac{1}{2}(\rho^m + \rho^{-m}), & \text{bzw.:} & (16 D) \\ \frac{1}{2m}(\rho^m - \rho^{-m}) & & (16 N) \end{cases}$$

Für $m = 0$ erhält man durch Grenzübergang aus (15):

$$C_{0,k}(\rho) = \int_1^\rho C_{0,k-1}(\eta) (\ln(\eta) - \ln(\rho)) \eta d\eta \quad (17)$$

und dazu aus (16):

$$C_{0,0}(\rho) = \begin{cases} 1, & \text{bzw.} & (18 D) \\ \ln(\rho) & (\equiv A \text{ im Anhang 2}) & (18 N) \end{cases}$$

Die zwei durch D und N gekennzeichneten Fälle ergeben zwei verschiedene Folgen der $C_{m,k}$, die im Anhang 2 als Reduce-Output explizit angegeben und dort mit $CD(m,k)$ und $CN(m,k)$ bezeichnet sind²⁾. Dementsprechend ergeben sich zwei verschiedenartige Funktionsfolgen für $I_{m,n}$. Sie haben die nützliche Eigenschaft:

$$(I_{m,n})_{\rho=1} = \begin{cases} \frac{z^n}{n!}, & \text{bzw.} & (19 D) \\ 0 & & (19 N) \end{cases}$$

$$\left(\frac{\partial I_{m,n}}{\partial \rho} \right)_{\rho=1} = \begin{cases} 0, & \text{bzw.} & (20 D) \\ \frac{z^n}{n!} & & (20 N) \end{cases}$$

2) Anhang 3 enthält zwei Fortran Subroutinen "IMN" und "CMK" zur numerischen Darstellung von $I_{m,n}$ und $C_{m,k}$ und partieller Ableitungen dieser Funktionen für beliebiges m und $n \leq 5$, $k \leq 2$. Die betreffenden, gegenüber Anhang 2 weitergehenden Formeln lassen sich unschwer aus der "Formelsammlung" in der Subroutine CMK ersehen.

Die mit D (Dirichlet) bzw. N (Neumann) gekennzeichneten Fälle führen somit auf zwei sich gegenseitig ergänzende Funktionsfolgen. Im Fall D können durch beliebige Linearkombination verschiedenartige Potentialfunktionen erzeugt werden, deren Normalableitung auf der gedachten Zylinderfläche $\rho = 1$ verschwindet. Den Fourierkoeffizienten dieser Potentialfunktionen (bezüglich ϕ) kann eine Dirichlet-Bedingung vorgeschrieben werden, welche diesen Koeffizienten für $\rho = 1$ eine z-Abhängigkeit in Form einer Potenzreihe oder eines Polynoms mit vorgebbaren Koeffizienten auferlegt. Im Fall N gilt Entsprechendes mit vertauschten Rollen für das Potential und die Normalableitung, d.h. es wird hier anstelle der Dirichlet-Bedingung eine Neumann-Bedingung vorgegeben. Nach Addition der für die Fälle D und N gebildeten Funktionen können somit Potentialfunktionen konstruiert werden, die auf der Zylinderfläche $\rho = 1$ in der beschriebenen Weise Cauchysche Randbedingungen, d.h. vorgebbare Randbedingungen sowohl für den Wert als auch für die Normalableitung des Potentials erfüllen. Das resultierende Potential ist dabei im allgemeinen singular für $\rho = 0$, $\rho = \infty$ und $z = \pm\infty$.

Mit Hilfe der Funktionen $I_{m,n}$ können Potentialfunktionen mit bestimmten Eigenschaften konstruiert werden. So ergibt z.B. das Potential:

$$V_{m,\ell} = I_{m,\ell}^{(D)} \times \cos(m\phi + \delta) \pm I_{m,\ell-1}^{(N)} \times \sin(m\phi + \delta) \quad (21)$$

für $m > 0$, $\ell > 0$ ein Feld mit helikaler Struktur. Dabei beziehen sich D und N auf die genannte Fallunterscheidung, m ist die azimutale, ℓ die poloidale Feldperiodenzahl und δ ein fester Phasenwinkel. Das obere bzw. untere Vorzeichen ergibt eine Rechts- bzw. Linksschraubenstruktur.

Im Spezialfall $m = 5$, $\ell = 2$ ergaben Vergleichsrechnungen eine im Plasmabereich brauchbare Übereinstimmung des Gradienten von

$$\tilde{V} = \phi + \sqrt{t_0^* (m - t_0^*)} \cdot V_{m,\ell}, \quad 0 \leq t_0^* \leq \frac{m}{2} \quad (22)$$

mit dem wirklichen $m = 5$, $\ell = 2$ Stellarator-Vakuumfeld. In der Normierung von (22) entsprechen $\rho = 1$, $z = 0$ der mittleren Lage der magnetischen Achse des wirklichen Stellaratorfeldes, und der sich aus (22) auf dieser Kreislinie ergebende Feldstärke-Betrag $|\nabla\tilde{V}| = |\nabla\phi| = 1$ entspricht der mittleren azimuthalen Feldkomponente am mittleren Ort der magnetischen Achse beim wirklichen Stellaratorfeld. Den Wert $t_0^* = \lim(\mathcal{V}/\phi)$ für $\phi \rightarrow \infty$ (wobei $\mathcal{V} = \mathcal{V}(\phi) =$ poloidale Winkelposition einer Feldlinie in Bezug auf $\rho = 1$, $z = 0$) erhält man aus (22) in der infinitesimalen Umgebung der (hier exakt kreisförmigen) magnetischen Achse $\rho = 1$, $z = 0$ bei Vernachlässigung der Kreiskrümmung. Numerische Ergebnisse haben in Fall $m = 1$, $\ell = 2$ gezeigt, daß t_0^* dem richtigen zu \tilde{V} gehörenden t_0 -Wert (bei Berücksichtigung der Kreiskrümmung) sehr nahe kommt.

4. Allgemeines $f(z, \rho)$

Die durch (1) definierten Fourierkoeffizienten $f(z, \rho)$ der Skalarpotentiale wurden bisher durch Rekursionsformeln (9,15) dargestellt, die vom speziellen Aufbau von $f(z, \rho)$ abhängig waren. Nachfolgend wird eine allgemeinere Rekursionsformel aufgestellt, bei der keine speziellen Annahmen hinsichtlich der Struktur von $f(z, \rho)$ gemacht werden.

Zur näheren Kennzeichnung der verschiedenen Funktionen wird, ähnlich wie bisher, die Bezeichnungsweise $f(z, \rho) = A_{m,n}(z, \rho)$ verwendet. Der Index m (der bei der Rekursion festgehalten wird) legt die Zugehörigkeit zu $\exp(\pm i|m|\phi)$ in (1) fest. Der Index n unterscheidet die durch Rekursion auseinander hervorgehenden Funktionen. Es wird nun vorausgesetzt, es sei ein $f(z, \rho) = A_{m,n}$ bekannt, das die Gleichung (2) bereits identisch erfüllt. Die nächstfolgende Funktion $A_{m,n+1}(z, \rho)$ wird dann mit der willkürlich wählbaren Konstanten α durch den Ansatz

$$A_{m,n+1}(z, \rho) = \int_{\alpha}^z A_{m,n}(\xi, \rho) d\xi + R_n(\rho) \quad (23)$$

definiert, der sich weiter unten als zulässig erweist. Dabei wird partiell (bei festgehaltenem ρ) integriert und die von z unabhängige Funktion $R_n(\rho)$ wird aus der Forderung bestimmt, daß $A_{m,n+1}$

ebenso wie $A_{m,n}$ die Gleichung (2) identisch erfüllen soll. Durch Einsetzen von (23) in (2) entsteht für $R(\rho)$ die Gleichung

$$\frac{1}{\rho} \frac{d}{d\rho} (\rho R'_n(\rho)) - \left(\frac{m}{\rho}\right)^2 R_n(\rho) + A_{m,n,z}(\alpha, \rho) = 0, \quad (24)$$

die nicht von z abhängt und damit den Ansatz (23) rechtfertigt. In (24) ist $' \equiv d/d\rho$ und $A_{m,n,z} \equiv \partial A_{m,n}(z, \rho) / \partial z$. Zur Ableitung von (24) wurde die Umformung

$$A_{m,n,z} = \int_{\alpha}^z A_{m,n,zz}(\xi, \rho) d\xi + A_{m,n,z}(\alpha, \rho) \quad (25)$$

benützt, wonach sich zeigt, daß die Integrandensumme der in (24) zunächst noch auftretenden Integrale verschwindet, weil $A_{m,n}$ voraussetzungsgemäß die Gleichung (2) erfüllt.

Durch Vergleich von (24) mit (14) und (15) erhält man als mögliche Lösung von (24)

$$R_n(\rho) = \frac{1}{2m} \int_{\beta}^{\rho} A_{m,n,z}(\alpha, \eta) \left\{ \left(\frac{\eta}{\rho}\right)^m - \left(\frac{\rho}{\eta}\right)^m \right\} \eta d\eta \quad (26)$$

wobei für die untere Integrationsgrenze anstelle von 1 etwas allgemeiner die willkürliche Konstante β gesetzt wurde. Die gesuchte Rekursionsformel erhält man durch Einsetzen von (26) in (23).

Ein spezielles Anwendungsbeispiel von (23,26) ist die explizite Darstellung der Funktionenreihe (13), die früher auf dem Umweg über die Funktionen $C_{m,k}(\rho)$ erhalten wurde. Für den Start der Rekursionsformel (23) erhält man aus (13) $I_{m,0} = C_{m,0}$, d.h. eine der durch (16D) bis (18N) explizit bekannten Funktionen. Durch sukzessive Anwendung von (23,26) mit $\alpha = 0$ und $\beta = 1$ erhält man explizit die entsprechenden $I_{m,n}$ für $n > 0$.

Herrn Professor Schlüter danke ich für sein Interesse an dieser Arbeit.

5. Anhang 1 (Reduce-Output zu 2.)

Potential:

$$V(\rho, \phi, z) = P_{m,n} \cdot \rho^m \cdot e^{\pm i|m|\phi}$$

Eigenschaften:

$$\Delta V = 0$$

$$V(\rho t, \phi, z t) = t^{m+n} V(\rho, \phi, z)$$

Bezeichnungen:

$$P_{m,n} \equiv P(m,n)$$

$$\rho \equiv R$$

$$P(0,0) = 1$$

$$P(0,1) = Z$$

$$P(0,2) = Z^2 - 1/2 * Z^2 * R$$

$$P(0,3) = Z^3 - 3/2 * Z^2 * R$$

$$P(0,4) = Z^4 - 3 * Z^2 * R^2 + 3/8 * R^4$$

$$P(0,5) = Z^5 - 5 * Z^3 * R^2 + 15/8 * Z * R^4$$

$$P(0,6) = Z^6 - 15/2 * Z^4 * R^2 + 45/8 * Z^2 * R^4 - 5/16 * R^6$$

$$P(1,0) = 1$$

$$P(1,1) = Z$$

$$P(1,2) = Z^2 - 1/4 * R^2$$

$$P(1,3) = Z^3 - 3/4 * Z * R^2$$

$$P(1,4) = Z^4 - 3/2 * Z^2 * R^2 + 1/8 * R^4$$

$$P(1,5) = Z^5 - 5/2 * Z^3 * R^2 + 5/8 * Z * R^4$$

$$P(1,6) = Z^6 - 15/4 * Z^4 * R^2 + 15/8 * Z^2 * R^4 - 5/64 * R^6$$

$$P(2,0) = 1$$

$$P(2,1) = Z$$

$$P(2,2) = Z^2 - 1/6 * R^2$$

$$P(2,3) = Z^3 - 1/2 * Z * R^2$$

$$P(2,4) = Z^4 - Z^2 * R^2 + 1/16 * R^4$$

$$P(2,5) = Z^5 - 5/3 * Z^3 * R^2 + 5/16 * Z * R^4$$

$$P(2,6) = Z^6 - 5/2 * Z^4 * R^2 + 15/16 * Z^2 * R^4 - 1/32 * R^6$$

$$P(3,0) = 1$$

$$P(3,1) = Z$$

$$P(3,2) = Z^2 - 1/8 * R^2$$

$$P(3,3) = Z^3 - 3/8 * Z^2 * R$$

$$P(3,4) = Z^4 - 3/4 * Z^2 * R^2 + 3/8 * R^4$$

$$P(3,5) = Z^5 - 5/4 * Z^3 * R^2 + 3/16 * Z^4 * R^4$$

$$P(3,6) = Z^6 - 15/8 * Z^4 * R^2 + 9/16 * Z^2 * R^4 - 1/64 * R^6$$

$$P(4,0) = 1$$

$$P(4,1) = Z$$

$$P(4,2) = Z^2 - 1/10 * R^2$$

$$P(4,3) = Z^3 - 3/10 * Z^2 * R$$

$$P(4,4) = Z^4 - 3/5 * Z^2 * R^2 + 1/40 * R^4$$

$$P(4,5) = Z^5 - Z^3 * R^2 + 1/8 * Z * R^4$$

$$P(4,6) = Z^6 - 3/2 * Z^4 * R^2 + 3/8 * Z^2 * R^4 - 1/112 * R^6$$

$$P(5,0) = 1$$

$$P(5,1) = Z$$

$$P(5,2) = Z^2 - 1/12 * R^2$$

$$P(5,3) = Z^3 - 1/4 * Z^2 * R$$

$$P(5,4) = Z^4 - 1/2 * Z^2 * R^2 + 1/56 * R^4$$

$$P(5,5) = Z^5 - 5/6 * Z^3 * R^2 + 5/56 * Z * R^4$$

$$P(5,6) = Z^6 - 5/4 * Z^4 * R^2 + 15/56 * Z^2 * R^4 - 5/896 * R^6$$

$$P(6,0) = 1$$

$$P(6,1) = Z$$

$$P(6,2) = Z^2 - 1/14 * R^2$$

$$P(6,3) = Z^3 - 3/14 * Z^2 * R$$

$$P(6,4) = Z^4 - 3/7 * Z^2 * R^2 + 3/224 * R^4$$

$$P(6,5) = Z^5 - 5/7 * Z^3 * R^2 + 15/224 * Z * R^4$$

$$P(6,6) = Z^6 - 15/14 * Z^4 * R^2 + 45/224 * Z^2 * R^4 - 5/1344 * R^6$$

$$P((-1), 0) = 1$$

$$P((-1), 1) = Z$$

$$P((-2), 0) = 1$$

$$P((-2), 1) = Z$$

$$P((-2), 2) = Z^2 + 1/2 * R^2$$

$$P((-2), 3) = Z^3 + 3/2 * Z * R^2$$

$$P((-3), 0) = 1$$

$$P((-3), 1) = Z$$

$$P((-3), 2) = Z^2 + 1/4 * R^2$$

$$P((-3), 3) = Z^3 + 3/4 * Z * R^2$$

$$P((-3), 4) = Z^4 + 3/2 * Z^2 * R^2 + 3/8 * R^4$$

$$P((-3), 5) = Z^5 + 5/2 * Z^3 * R^2 + 15/8 * Z * R^4$$

$$P((-4), 0) = 1$$

$$P((-4), 1) = Z$$

$$P((-4), 2) = Z^2 + 1/6 * R^2$$

$$P((-4), 3) = Z^3 + 1/2 * Z * R^2$$

$$P((-4), 4) = Z^4 + Z^2 * R^2 + 1/8 * R^4$$

$$P((-4), 5) = Z^5 + 5/3 * Z^3 * R^2 + 5/8 * Z * R^4$$

$$P((-4), 6) = Z^6 + 5/2 * Z^4 * R^2 + 15/3 * Z^2 * R^4 + 5/16 * R^6$$

$$P((-5), 0) = 1$$

$$P((-5), 1) = Z$$

$$P((-5), 2) = Z^2 + 1/8 * R^2$$

$$P((-5), 3) = Z^3 + 3/8 * Z * R^2$$

$$P((-5), 4) = Z^4 + 3/4 * Z^2 * R^2 + 1/16 * R^4$$

$$P((-5), 5) = Z^5 + 5/4 * Z^3 * R^2 + 5/16 * Z^2 * R^4$$

$$P((-5), 6) = Z^6 + 15/8 * Z^4 * R^2 + 15/16 * Z^2 * R^4 + 5/64 * R^6$$

$$P((-6), 0) = 1$$

$$P((-6), 1) = Z$$

$$P((-6), 2) = Z^2 + 1/10 * R^2$$

$$P((-6), 3) = Z^3 + 3/10 * Z^2 * R$$

$$P((-6), 4) = Z^4 + 3/5 * Z^2 * R^2 + 3/80 * R^4$$

$$P((-6), 5) = Z^5 + Z^3 * R^2 + 3/16 * Z * R^4$$

$$P((-6), 6) = Z^6 + 3/2 * Z^4 * R^2 + 9/16 * Z^2 * R^4 + 1/32 * R^6$$

6. Anhang 2 (Reduce-Output zu 3.)

Potential:

$$V(\rho, \phi, z) = \left\{ \sum_{k=0}^{2k \leq n} \frac{z^{n-2k}}{(n-2k)!} C_{m,k}(\rho) \right\} \cdot e^{\pm i |m| \phi}$$

Eigenschaften:

$$\Delta V = 0 \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{z^n}{n!} \cdot e^{\pm i |m| \phi}, \text{ bzw.} \quad \text{D)} \\ 0 \quad \text{N)} \end{array} \right.$$

$$V_{\rho=1} = \left\{ \begin{array}{l} 0, \text{ bzw.} \quad \text{D)} \\ \frac{z^n}{n!} \cdot e^{\pm i |m| \phi} \quad \text{N)} \end{array} \right.$$

Bezeichnungen:

$$C_{m,k}(\rho) \equiv \left\{ \begin{array}{l} \text{CD}(m,k) \quad \text{D)} \\ \text{CN}(m,k) \quad \text{N)} \end{array} \right.$$

$$\rho \quad \quad \equiv \text{R}$$

$$\ln(\rho) \quad \equiv \text{A}$$

Weitere Formeln lassen sich aus der "Formelsammlung" in der Fortran Liste der Subroutine CMK im Anhang 3 ansehen.

$$CD(0,0):=1$$

$$CD(0,1):=(-R^2 + 2*A + 1)/4$$

$$CD(0,2):=(R^4 - 8*R^2*A + 4*R^2 - 4*A - 5)/64$$

$$CD(0,3):=(-R^6 + 18*R^4*A - 18*R^4 + 36*R^2*A + 9*R^2 + 6*A + 10)/2304$$

$$CD(1,0):=(R^2 + 1)/(2*R)$$

$$CD(1,1):=(-R^4 - 4*R^2*A + 4*R^2 - 3)/(16*R)$$

$$CD(1,2):=(R^6 + 12*R^4*A - 21*R^4 + 36*R^2*A + 15*R^2 + 5)/(384*R)$$

$$CD(1,3):=(-R^8 - 24*R^6*A + 52*R^6 - 216*R^4*A + 72*R^4 - 120*R^2*A - 116*R^2 - 7)/(18432*R)$$

$$CD(2,0):=(R^4 + 1)/(2*R^2)$$

$$CD(2,1):=(-R^6 + 3*R^2 - 2)/(24*R^2)$$

$$CD(2,2):=(R^8 - 24*R^4*A + 12*R^4 - 16*R^2 + 3)/(768*R^2)$$

$$CD(2,3):=(-R^{10} + 120*R^6*A - 140*R^6 + 240*R^4*A + 100*R^4 + 45*R^2 - 4)/(46080*R^2)$$

$$CD(3,0):=(R^6 + 1)/(2*R^3)$$

$$CD(3,1):=(-3*R^8 + 2*R^6 + 6*R^2 - 5)/(96*R^3)$$

$$CD(3,2):=(3*R^{10} - 5*R^8 - 10*R^6 + 30*R^4 - 25*R^2 + 7)/(3840*R^3)$$

$$CD(3,3):=(-R^{12} + 3*R^{10} + 15*R^8 - 120*R^6*A + 40*R^6 - 75*R^4 + 21*R^2 - 3)/(92160*R^3)$$

$$CD(4,0):=(R^8 + 1)/(2*R^4)$$

$$CD(4,1):=(-6*R^{10} + 5*R^8 + 10*R^2 - 9)/(240*R^4)$$

$$CD(4,2) := (R^{12} - 2R^{10} + 5R^4 - 6R^2 + 2) / (1920R^4)$$

$$CD(4,3) := (-2R^{14} + 7R^{12} - 35R^8 + 70R^6 - 63R^4 + 28R^2 - 5) / (322560R^4)$$

$$CD(5,0) := (R^{10} + 1) / (2R^5)$$

$$CD(5,1) := (-10R^{12} + 9R^{10} + 15R^2 - 14) / (480R^5)$$

$$CD(5,2) := (10R^{14} - 21R^{12} + 7R^{10} + 35R^4 - 49R^2 + 18) / (26880R^5)$$

$$CD(5,3) := (-5R^{16} + 18R^{14} - 14R^{12} - 14R^{10} + 70R^6 - 93R^4 + 54R^2 - 11) / (1290240R^5)$$

$$CD(6,0) := (R^{12} + 1) / (2R^6)$$

$$CD(6,1) := (-15R^{14} + 14R^{12} + 21R^2 - 20) / (340R^6)$$

$$CD(6,2) := (15R^{16} - 32R^{14} + 14R^{12} + 42R^4 - 64R^2 + 25) / (53760R^6)$$

$$CD(6,3) := (-5R^{18} + 18R^{16} - 18R^{14} + 42R^6 - 72R^4 + 45R^2 - 10) / (1935360R^6)$$

$$CN(0,0):=A$$

$$CN(0,1):=(-R^2 * A + R^2 - A - 1)/4$$

$$CN(0,2):=(2*R^4 * A - 3*R^4 + 8*R^2 * A + 2*A + 3)/128$$

$$CN(0,3):=(-6*R^6 * A + 11*R^6 - 54*R^4 * A + 27*R^4 - 54*R^2 * A - 27*R^2 - 6 * A - 11)/13824$$

$$CN(1,0):=(R^2 - 1)/(2*R)$$

$$CN(1,1):=(-R^4 + 4*R^2 * A + 1)/(16*R)$$

$$CN(1,2):=(R^6 - 12*R^4 * A + 9*R^4 - 12*R^2 * A - 9*R^2 - 1)/(384*R)$$

$$CN(1,3):=(-R^8 + 24*R^6 * A - 28*R^6 + 72*R^4 * A + 24*R^2 * A + 28*R^2 + 1)/(18432*R)$$

$$CN(2,0):=(R^4 - 1)/(4*R^2)$$

$$CN(2,1):=(-R^6 + 3*R^4 - 3*R^2 + 1)/(48*R^2)$$

$$CN(2,2):=(R^8 - 8*R^6 + 24*R^4 * A + 8*R^2 - 1)/(1536*R^2)$$

$$CN(2,3):=(-R^{10} + 15*R^8 - 120*R^6 * A + 80*R^6 - 120*R^4 * A - 30*R^4 - 15 * R^2 + 1)/(92160*R^2)$$

$$CN(3,0):=(R^6 - 1)/(6*R^3)$$

$$CN(3,1):=(-R^8 + 2*R^6 - 2*R^2 + 1)/(96*R^3)$$

$$CN(3,2):=(R^{10} - 5*R^8 + 10*R^6 - 10*R^4 + 5*R^2 - 1)/(3840*R^3)$$

$$CN(3,3):=(-R^{12} + 9*R^{10} - 45*R^8 + 120*R^6 * A + 45*R^4 - 9*R^2 + 1)/(276480*R^3)$$

$$CN(4,0) := (R^8 - 1) / (8 * R^4)$$

$$CN(4,1) := (-3 * R^{10} + 5 * R^8 - 5 * R^2 + 3) / (480 * R^4)$$

$$CN(4,2) := (R^{12} - 4 * R^{10} + 5 * R^8 - 5 * R^4 + 4 * R^2 - 1) / (7680 * R^4)$$

$$CN(4,3) := (-R^{14} + 7 * R^{12} - 21 * R^{10} + 35 * R^8 - 35 * R^6 + 21 * R^4 - 7 * R^2 + 1) / (645120 * R^4)$$

$$CN(5,0) := (R^{10} - 1) / (10 * R^5)$$

$$CN(5,1) := (-2 * R^{12} + 3 * R^{10} - 3 * R^2 + 2) / (480 * R^5)$$

$$CN(5,2) := (2 * R^{14} - 7 * R^{12} + 7 * R^{10} - 7 * R^4 + 7 * R^2 - 2) / (26880 * R^5)$$

$$CN(5,3) := (-R^{16} + 6 * R^{14} - 14 * R^{12} + 14 * R^{10} - 14 * R^6 + 14 * R^4 - 6 * R^2 + 1) / (1290240 * R^5)$$

$$CN(6,0) := (R^{12} - 1) / (12 * R^6)$$

$$CN(6,1) := (-5 * R^{14} + 7 * R^{12} - 7 * R^2 + 5) / (1680 * R^6)$$

$$CN(6,2) := (5 * R^{16} - 16 * R^{14} + 14 * R^{12} - 14 * R^4 + 16 * R^2 - 5) / (107520 * R^6)$$

$$CN(6,3) := (-5 * R^{18} + 27 * R^{16} - 54 * R^{14} + 42 * R^{12} - 42 * R^6 + 54 * R^4 - 27 * R^2 + 5) / (11612160 * R^6)$$

Anhang 3 (Fortran-Listen zu 3.)

Numerische Darstellung der Funktionen $I_{m,n}$ und $C_{m,k}$ und ihrer
1. partiellen Ableitungen durch die Subroutinen IMN und CMK.

Beschreibung für IMN (vgl. auch Kommentare in den Fortran-
Listen):

Aufruf (IMN ruft CMK automatisch):

CALL IMN(IDN,M,N,R,Z,OI,RI,ZI)

Parameterliste:

IDN = Input, 1 oder 2, 1 $\hat{=}$ Fall D (Dirichlet), 2 $\hat{=}$ Fall N (Neumann),

M = Input, nichtnegative beliebige ganze Zahl,
Index m in $I_{m,n}$ und $C_{m,k}$,
azimutale Modenzahl

N = Input, 0,1,2,3,4 oder 5, Index n in $I_{m,n}$,
poloidale Feldperiodenzahl = N+IDN-1

R = Input, ρ , Radialkoordinate,
(Normierung vgl. Einleitung)

Z = Input, z, Axialkoordinate, (Normierung vgl. Einleitung,
z ist nicht die magnetische Achse!)

OI = Output, Zahlenwert von $I_{m,n}$

RI = Output, Zahlenwert der partiellen Ableitung $\partial I_{m,n} / \partial \rho$

ZI = Output, Zahlenwert der partiellen Ableitung $\partial I_{m,n} / \partial z$

Beschreibung für CMK:

Aufruf:

CALL CMK(IDN,M,K,R,OC,RC)

Parameterliste (nicht genannte Parameter haben gleiche
Bedeutung wie bei IMN):

K = Input, 0,1 oder 2, Index k in $C_{m,k}$

OC = Output, Zahlenwert von $C_{m,k}$

RC = Output, Zahlenwert von $\partial C_{m,k} / \partial \rho$

```
100 SUBROUTINE IMN(IDN,M,N,R,Z,OI,RI,ZI)
110 IMPLICIT REAL*8(A-H,O-Z)
120 DATA C2,C3,C4,C5/5.0D-1,1.666666666666667D-1,4.166666666666667D-2,
130 $ 8.333333333333333D-3/
140 C
150 C IMN BERECHNET DIE FUNKTIONEN I(M,N) AUS RPR-N38 UND DEREN 1. AB-
160 C LEITUNG NACH R UND Z FUER IDN=1 (FALL D) ODER IDN=2 (FALL N),
170 C N=0,1,2,3,4 ODER 5, UND M=BELIEBIG GANZZAHLIG NICHTNEGATIV, WOBEI:
180 C OI=I(M,N), RI=D(I(M,N))/DR, ZI=D(I(M,N))/DZ.
190 C
200 I=N+1
210 CALL CMK(IDN,M,0,R,OC0,RC0)
220 GOTO (100,101,102,103,104,105), I
230 10 WRITE(6,1010) IDN,M,N,R,Z
240 STOP
250 C
260 100 OI=OC0
270 RI=RC0
280 ZI=0.0D0
290 GOTO 999
300 101 OI=OC0*Z
310 RI=RC0*Z
320 ZI=OC0
330 GOTO 999
340 102 CALL CMK(IDN,M,1,R,OC1,RC1)
350 Z2=Z*Z
360 OI=(OC0*Z2+OC1+OC1)*C2
370 RI=(RC0*Z2+RC1+RC1)*C2
380 ZI=OC0*Z
390 GOTO 999
400 103 CALL CMK(IDN,M,1,R,OC1,RC1)
410 Z2=Z*Z
420 OI=(OC0*Z2+OC1*6.0D0)*Z*C3
430 RI=(RC0*Z2+RC1*6.0D0)*Z*C3
440 ZI=(OC0*Z2+OC1+OC1)*C2
450 GOTO 999
460 104 CALL CMK(IDN,M,1,R,OC1,RC1)
470 CALL CMK(IDN,M,2,R,OC2,RC2)
480 Z2=Z*Z
490 OI=((OC0*Z2+OC1*1.2D1)*Z2+OC2*2.4D1)*C4
500 RI=((RC0*Z2+RC1*1.2D1)*Z2+RC2*2.4D1)*C4
510 ZI=(OC0*Z2+OC1*6.0D0)*Z*C3
520 GOTO 999
530 105 CALL CMK(IDN,M,1,R,OC1,RC1)
540 CALL CMK(IDN,M,2,R,OC2,RC2)
550 Z2=Z*Z
560 OI=((OC0*Z2+OC1*2.0D1)*Z2+OC2*1.2D2)*Z*C5
570 RI=((RC0*Z2+RC1*2.0D1)*Z2+RC2*1.2D2)*Z*C5
580 ZI=((OC0*Z2+OC1*1.2D1)*Z2+OC2*2.4D1)*C4
590 999 RETURN
600 1010 FORMAT(2X,'STOP(IMN,LBL10), IDN =',I3,3X,'M =',I3,3X,'N =',I3,
610 $ 3X,'R =',1PD15.6,3X,'Z =',D15.6)
620 END
```

```
100 SUBROUTINE CMK(IDN,M,K,R,OC,RC)
110 IMPLICIT REAL*8 (A-H,O-Z)
120 DATA RA,RL,MA/-1.000,-1.000,-1/
130 C
140 C CMK BERECHNET DIE FUNKTIONEN C(M,K) AUS RPR-N38 UND DEREN 1. AB-
150 C LEITUNG NACH R FUER IDN=1 (FALL D) ODER IDN=2 (FALL N), K=0,1 ODER
160 C 2, UND M=BELIEBIG GANZZAHLIG NICHTNEGATIV, WOBEI:
170 C OC=I(M,K), RC=D(I(M,K))/DR.
180 C
190 IF(K*(2-K).LT.0) GOTO 40
200 IF(M.LE.K) GOTO 20
210 I=3*IDN+K+10
220 IF(M.EQ.MA) GOTO 10
230 MA=M
240 M1=(M+1)*(M+2)
250 M2=(M+1)*(M-2)
260 M3=(M-1)*(M-2)
270 M4=(M-1)*(M+2)
280 M5=64*M*(M*M-1)*(M*M-4)
290 M6=2*(M+2)*(M+2)*(M-2)
300 M7=2*(M-2)*(M-2)*(M+2)
310 M8=(M+1)*(M+2)*(M-4)
320 M9=(M-1)*(M-2)*(M+4)
330 GOTO 15
340 C
350 10 IF(R.EQ.RA) GOTO 30
360 15 RA=R
370 U=R**M
380 V=1.000/U
390 GOTO 30
400 20 I=6*IDN+M*(5-M)/2+K-5
410 IF(R.EQ.RL) GOTO 30
420 RL=R
430 A=DLOG(R)
440 30 R2=R*R
450 C
460 GOTO (100,101,102,111,112,122,200,201,202,211,212,222,500,501,
470 $ 502,600,601,602), I
480 40 WRITE(6,1010) IDN,M,K,I,R
490 STOP
500 C
510 C IDN=1,M.LE.K,(M= 2.ZIFFER, K= 3.ZIFFER IM LABEL):
520 100 OC=1.000
530 RC=0.000
540 GOTO 999
550 101 OC=(-R2+A+A+1.000)*2.50-1
560 RC=(-R2+1.000)/(R+R)
570 GOTO 999
580 102 OC=((R2-8.000*A+4.000)*R2-4.000*A-5.000)*1.56250-2
590 RC=((R2-4.000*A)*R2-1.000)/(1.601*R)
600 GOTO 999
610 111 OC=((-R2-4.000*A+4.000)*R2-3.000)/(1.601*R)
620 RC=((-3.000*R2-4.000*A)*R2+3.000)/(1.601*R2)
630 GOTO 999
640 112 OC=((R2+1.201*A-2.101)*R2+3.601*A+1.501)*R2+5.000/(3.8402*R)
650 RC(((5.000*R2+3.601*A-5.101)*R2+3.601*A+5.101)*R2-5.000)
660 $ /(3.8402*R2)
```

```
670      GOTO 999
680 122  R4=R2*R2
690      OC=((R4-2.4D1*A+1.2D1)*R4-1.5D1*R2+3.0D0)/(7.68D2*R2)
700      RC=((R4-8.0D0*A)*R4-1.0D0)/(1.28D2*R2*R)
710      GOTO 999
720 C
730 C      IDN=2,M.LE.K,(M= 2.ZIFFER, K= 3.ZIFFER IM LABEL):
740 200  OC=A
750      RC=1.0D0/R
760      GOTO 999
770 201  OC=((-A+1.0D0)*R2-A-1.0D0)*2.5D-1
780      RC=((-A-A+1.0D0)*R2-1.0D0)/(4.0D0*R)
790      GOTO 999
800 202  OC=((2.0D0*A-3.0D0)*R2+8.0D0*A)*R2+A+A+3.0D0)*7.8125D-3
810      RC=((4.0D0*A-5.0D0)*R2+8.0D0*A+4.0D0)*R2+1.0D0)/(6.4D1*R)
820      GOTO 999
830 211  OC=((-R2+4.0D0*A)*R2+1.0D0)/(1.6D1*R)
840      RC=((-3.0D0*R2+4.0D0*A+4.0D0)*R2-1.0D0)/(1.6D1*R2)
850      GOTO 999
860 212  OC=(((R2-1.2D1*A+9.0D0)*R2-1.2D1*A-9.0D0)*R2-1.0D0)/(3.84D2*R)
870      RC=(((5.0D0*R2-3.6D1*A+1.5D1)*R2-1.2D1*A-2.1D1)*R2+1.0D0)
880      $ / (3.84D2*R2)
890      GOTO 999
900 222  OC=(((R2-8.0D0)*R2+2.4D1*A)*R2+8.0D0)*R2-1.0D0)/(1.536D3*R2)
910      RC=(((3.0D0*R2-1.6D1)*R2+2.4D1*A+1.2D1)*R2*R2+1.0D0)/(7.68D2*R2*R)
920      GOTO 999
930 C
940 C      IDN=1,M.GT.K,(K= 3.ZIFFER IM LABEL):
950 500  OC=(U+V)*5.0D-1
960      RC=(U-V)*DFLOAT(M)/(R+R)
970      GOTO 999
980 501  MH=8*(M*M-1)
990      OC=(U*(R2*DFLOAT(M*(1-M))+DFLOAT(M2))+V*(R2*DFLOAT(M*(M+1))
1000     $ -DFLOAT(M4)))/DFLOAT(M*MH)
1010      RC=(U*(-R2*DFLOAT(M4)+DFLOAT(M2))+V*(-R2*DFLOAT(M2)+DFLOAT(M4)))
1020     $ /(R*DFLOAT(MH))
1030      GOTO 999
1040 502  OC=(U*((R2*DFLOAT(M*M3)-DFLOAT(M7))*R2+DFLOAT(M8))
1050     $ +V*((R2*DFLOAT(M*M1)-DFLOAT(M6))*R2+DFLOAT(M9)))
1060     $ /DFLOAT(M5)
1070      MH=2*(M*M-4)*(M*M-4)
1080      RC=(U*((R2*DFLOAT(M*M9)-DFLOAT(MH))*R2+DFLOAT(M*M8))
1090     $ +V*((-R2*DFLOAT(M*M8)+DFLOAT(MH))*R2-DFLOAT(M*M9)))
1100     $ /(R*DFLOAT(M5))
1110      GOTO 999
1120 C
1130 C      IDN=2,M.GT.K,(K= 3.ZIFFER IM LABEL):
1140 600  OC=(U-V)/DFLOAT(M+M)
1150      RC=(U+V)/(R+R)
1160      GOTO 999
1170 601  MH=8*M*(M*M-1)
1180      OC=(U*(R2*DFLOAT(1-M)+DFLOAT(1+M))-V*(R2*DFLOAT(1+M)+DFLOAT(1-M)))
1190     $ /DFLOAT(MH)
1200      RC=(U*(-R2*DFLOAT(M4)+DFLOAT(M*(M+1)))+V*(R2*DFLOAT(M2)
1210     $ +DFLOAT(M*(1-M))))/(R*DFLOAT(MH))
1220      GOTO 999
1230 602  MH=2*(M*M-4)
```

```
1240      OC=(U*((R2*DFLOAT(M3)-DFLOAT(MH))*R2+DFLOAT(M1))
1250      $ +V*((-R2*DFLOAT(M1)+DFLOAT(MH))*R2-DFLOAT(M3)))/DFLOAT(M5)
1260      RC=(U*((R2*DFLOAT(M9)-DFLOAT(M6))*R2+DFLOAT(M*M1))
1270      $ +V*((R2*DFLOAT(M8)-DFLOAT(M7))*R2+DFLOAT(M*M3)))
1280      $ /(R*DFLOAT(M5))
1290      999 RETURN
1300 1010 FORMAT(2X,'STOP(CMK,LBL40)',   IDN =',I3,3X,'M =',I3,3X,'K =',I3,
1310      $ 3X,'I =',I3,5X,'R =',1PD15.6)
1320      END
```