熱応力解析による鋳造割れ欠陥予測のための 固液共存状態における合金の力学特性値取得と 粘弾性構成式の構築

Measurement of the mechanical properties and construction of the visco-elastic constitutive equation of the partially solidified alloy for predicting hot tearing

2017年7月

松下 彬

Akira MATSUSHITA

熱応力解析による鋳造割れ欠陥予測のための 固液共存状態における合金の力学特性値取得と 粘弾性構成式の構築

Measurement of the mechanical properties and construction of the visco-elastic constitutive equation of the partially solidified alloy for predicting hot tearing

2017年7月

早稻田大学大学院 創造理工学研究科総合機械工学専攻

輸送機器・エネルギー材料工学研究

松下 彬

Akira MATSUSHITA

~

1章 緒論1
1.1 本研究の社会的背景1
1.2 Al-Mg 系アルミニウム合金の社会的ニーズ
1.3 固液共存状態の Al 合金を対象とした力学特性値の取得に関する知見4
1.3.1 固液共存状態の力学特性値取得のための試験方法4
 1.3.2 固液共存状態の粘性特性取得方法
1.4 材料の損傷が変形挙動に与える影響についての従来研究
1.5 熱応力解析による鋳造時の割れ予測に関する従来研究11
1.6 構成式の汎用化に向けて16
1.6.1 構成式の汎用化に向けての技術的課題16
1.6.2 複合則による多相材料の力学特性予測に関する知見18
1.6.3 マルチスケール解析による力学特性予測
1.6.4 イメージベース有限要素法
1.7 次章以降の構成と各章の位置づけ
参考文献

2章	固液共存状態の合金に適用可能な粘性特性値取得手法	去
の提案	案	39
2.1	緒言	39
2.2	粘性特性値取得のための提案法の構成	43
2.3	実験方法	45
2.3	3.1 水平式半凝固引張試験装置と実験条件	45
2.3	3.2 引張-緩和試験における温度低下の影響の考慮	48
2.4	結果と考察	51
2.4	4.1 試験結果	51
2.4	4.2 粘性特性值取得結果	53
2.4	4.3 取得法により生じたべき乗則指数n _{eff} の差の原因について	56
2.5	結言	64
参考	文献	66

3章 固液共存状態の Al-Mg 合金の力学特性に鋳物の初期
欠陥および変形時の損傷が及ぼす影響
3.1 緒言69
3.2 先行研究
3.3 実験方法
3.3.1 実験装置
3.3.2 供試合金
3.3.3 実験条件
3.3.4 粘性特性值算出方法80
3.4 実験結果と考察
3.4.1 ポロシティ観察81
3.4.2 強度と伸びの比較83
3.4.3 粘性特性の比較87
3.5 結言
参考文献91

4章 鉛フリー青銅における固液共存状態の粘性特性値取得
と熱応力解析による金型鋳造の割れ予測
4.1 緒言
4.2 固液共存状態における鉛フリー青銅の粘弾性特性値の取得94
4.2.1 供試合金94
4.2.2 実験方法95
4.2.3 実験結果100
4.3 水道メーター鋳物の金型鋳造実験および熱応力解析104
4.3.1 実験方法104
4.3.2 解析条件105
4.3.3 結果と考察112
4.4 結言126
参考文献128

5章 イメージベースモデリング手法を利用した固液共存状
態の合金の粘弾性特性値予測とその有効性の検証
5.1 緒言131
5.2 提案手法の概要と本章の構成132
5.3 イメージベース有限要素法の適用における課題と対策134
5.3.1 疑似 2D 解析の利用135
5.3.2 Euler 解析の導入142
5.4 2D 凝固組織画像の取得153
5.4.1 組織凍結試験153
5.4.2 組織観察155
5.5 モデリング156
5.5.1 モデルサイズの検討156
5.5.2 画像処理から Abaqus への解析モデル読み込みまでの手順158
5.5.3 モデル外周の境界条件に関する検討163
5.6 応力解析167
5.6.1 解析条件167

5.6.2	解析結果1	173
5.7 マ	クロ力学特性値の予測1	179
5.7.1	マクロ応力-ひずみ曲線の算出1	179
5.7.2	粘弾性特性の算出1	181
5.7.3	結果と考察1	185
5.8 紀	信1	194
参考文南	伏1	195

6章	総括1	.97
6.1	本論のまとめ1	.97
6.2	今後の課題2	201

研究業績

謝辞

第1章

緒論

1.1 本研究の社会的背景

鋳造技術は溶湯金属を型に流し込み成形する金属加工法であり,現在では重 力鋳造,連続鋳造、ダイカスト,精密鋳造などその種類は多岐に渡る.1個あた りの製造コストが鍛造や削りだしに比べて安く,また中空形状の一体成型など が可能であるというメリットがある一方で,金属を凝固させて成形するため,凝 固時の鋳物収縮により寸法が変化するというデメリットも存在する.この鋳物 収縮は,単なる寸法変化のみに留まらず,反りなどの形状変化,残留応力の発生, 引けや割れと言った鋳造欠陥の発生を引き起こし製造上の問題となっている.

本研究では割れ欠陥について着目した.割れ欠陥はその発生タイミングで凝 固割れと冷間割れのように分けて呼ばれることもあるが,収縮により鋳物自身 ないし型の拘束力を受けることで割れに至る点では同様の現象である.残留応 力については焼鈍工程で,反りについては切削工程などによりある程度の対処 は可能であるが,割れに関しては一度発生するとその対処は困難である.微細な 割れであれば溶接などで対処可能な場合もあるものの,入熱部の組織変質によ り強度低下や新たな割れの原因を引き起こすこともある.また連続鋳造での割 れは鋳塊一本が不良となるため,コスト面で大きな問題となる.

割れ欠陥の予防として、シェイプキャスティングでは押湯や吐かせを設けた り、冷やし金を設置したりすることで、割れの発生しやすい最終凝固部を非製品 部に移動させるなどの方策が取られてきた.また連続、半連続鋳造では鋳造速度 や冷却条件を変量するなどの対策が取られている.しかし、鋳物形状の複雑化や 鋳塊の大型化などにより、従来のトライアンドエラーによる対策に代わって、

CAE (Computer Aided Engineering) が注目され始めた.即ち,流動凝固解析 や熱応力解析による割れ予測・対策の実施である.近年では計算速度が向上し, CAE 技術の利用がより盛んになっている.

熱応力解析を実施する上で必要になるのが、鋳物、および型の力学特性、熱物 性である.特に鋳物の特性値は当然のことながらその予測精度に大きく影響を 及ぼす.そして鋳造過程であるため、鋳物の特性値は液相~固相の相変態をまた いで入力する必要がある.更に、実用材料は合金が殆どであり、固相線と液相線 が異なり、固液が共存する温度域が存在する.割れはこの固液共存温度域で多く 生じることが知られており、この温度域での特性値の取得が重要である.また、 計算コストや特性値取得の問題から、弾性解析や弾塑性解析が多く行われてき たが、固液共存状態の合金が応力のひずみ速度依存性即ち粘性を示すことも確 認されており、鋳物の粘性を考慮した解析が重要になると考えられる.以上を踏 まえた上で、本研究では下記の点を課題として抽出した.

- 課題1. 粘性的性質に加えて脆性的でもある固液共存状態の合金に対して,力学特性, 特に粘性特性をどのように取得すべきか
- 課題2.割れ予測のための熱応力解析において,実際に粘性の考慮がどの程度予測結 果に影響を及ぼすのか
- 課題3. 合金組成および鋳造条件の多様化というニーズに対して,解析に必要となる 固液共存状態の合金の構成式およびその構築法はどうあるべきか

次節ではまず本研究の主たる供試合金に選んだ Al-Mg 系合金について、その

社会的ニーズと選定理由について述べる.そして 1.3 節以降では,上記 3 つの課題の詳細について従来研究のレビューと共に整理する.

1.2 Al-Mg 系アルミニウム合金の社会的ニーズ

アルミニウムの世界における新地金生産量は,2000年以降の中国の大きな伸びの影響を受けて年々上昇しており、今後も増加が予想されている[1].その部 門別需要を見ると、日米共に輸送部門がトップであり、全体のおよそ4割を占 めている[1].中でも自動車部品に関しての需要増の期待は大きい.自動化に伴 う車載部品の増加や、安全性向上の為の材料の高強度・高剛性化に伴い、自動車 の車体重量は増加傾向にある.その一方で近年叫ばれている温暖化対策を受け た燃費向上や操作性向上のためには軽量化が必要であり、比強度に優れたアル ミニウム展伸材への材料置換を始めとしたマルチマテリアル化の流れが進むと 考えられる[1].

アルミニウム展伸材は主に半連続鋳造 (Direct Chill casting, DC 鋳造) により製 造された矩形や円柱状の鋳塊 (スラブ, ビレット) に圧延や押し出しなどの塑性 加工を施す事によって造られている. これら DC 鋳造品では水冷される表面部 と内部の温度差により, 反りや割れと言った問題が生じうる. 特に割れに関して は, 鋳塊1本全てが不良品となるため, 生産性を著しく低下させる. 割れ欠陥は その発生タイミングで大まかに 2 種類に分けられ, 凝固中に発生する割れは熱 間割れ (および凝固割れ), 凝固完了後に発生する割れは冷間割れと呼ばれてい る. 2000, 7000 系の合金では冷間割れが, 3000, 5000, 6000 系の合金では凝固 割れが発生しやすいという報告がなされている[2, 3].

本研究では、その中でも工業的に広く使われており、また大型の矩形 DC 鋳造の適用が多いとされている 5000 系[3, 4]を供試材とすることとした. 大型矩形

DC 鋳造は鋳塊内外部の冷却速度差が大きく, 凝固割れがより発生しやすい製造 条件であると言える.また割れ発生時の損失も大きくなるため,本合金系におけ る熱応力解析を用いた割れ予測の期待効果は大きいと考えられる.

1.3 固液共存状態の AI 合金を対象とした力学特性値の取得に関する知見

1.1節でも述べたように、合金の固液共存状態における力学特性の取得が求められており、さらに本研究ではその中でも粘性特性の取得に着目している。そこで本節では、まず試験方法の違いについてその特徴と問題点を整理し、次に試験によって得られた応力-ひずみ曲線から粘性特性値を取得する方法についてまとめる.

1.3.1 固液共存状態の力学特性値取得のための試験方法

固液共存状態の合金の力学特性を取得するための試験方法は,試験時の応力 状態と試験片を固液共存温度域に調整する際の温度履歴によって分類すること が出来る.

① 試験時の応力状態:

従来,引張試験[5-15],クリープ(一定の引張応力下での)試験[8],圧縮試験 [12,16],せん断試験[12,17]などにより,半凝固状態の合金の力学特性値取得が 報告されている. Ludwig ら[12]は引張,圧縮,せん断試験を行い,応力-変位曲 線や固相率-最大引張強さ関係などを取得した結果,応力状態によって力学特性 が大きく異なると報告している.割れは引張応力下で生じることを鑑みると,上 記報告より割れ予測解析に入力する特性値は引張試験で取得することが望まし いと言える.

② 試験片を固液共存温度域に調整する際の温度履歴:

固液共存温度域で実施する試験は、常温の試験片を固液共存温度域まで加熱 しそのまま試験を実施する半溶融試験[5-9]と、液相線以上の温度から固液共存 温度域まで温度を下げ、試験を行う半凝固試験[10-15]に分類される. 半溶融およ び半凝固引張試験に関しては、2000年以前の研究はEskinら[18]や渡部ら[19,20], 2000年以降の研究は高井ら[21]によりレビューがなされている. 高井らの報告 にもあるように、およそ 2000年を境に真応力-真ひずみ曲線の取得を行った研究 が増加していることが見られる. これは、常温~固相線以下の引張試験と異なり ひずみゲージが使用出来ないため、局所ひずみの測定が困難であるという点が 要因として考えられる. 試験片表面に冷やし金を押し付けることで凝固シェル を形成させ、そこにひずみゲージを貼るという方式も行われてはいるが[11]、試 験片断面方向の温度差が 80℃ 近く存在するといった問題もある. そのためか近 年の研究では高速度ビデオカメラにより最終凝固部を撮影することでひずみを 測定しているものが多い.

また半溶融法と半凝固法の違いに関して調査した報告もあり[8,13],いずれの 報告も両者の結果は異なるとされている.その原因としては,半凝固法では鋳造 組織は As cast のままでありミクロ偏析が確認されるのに対して,半溶融法では 温度保持によりミクロ偏析が軽減する,いわゆるメルトバックと呼ばれる現象 が起きることが挙げられる.実際に座間ら[8]はAl-5%Mg合金におけるミクロ組 織内のデンドライト内外 Mg 濃度差の変化を調査した結果,1分程度の加熱時間 で濃度差が約4%から1%まで低減すると報告しており,半溶融法によるメルト バックの影響は不可避だと言える.

以上より,鋳造時の割れ欠陥予測のための熱応力解析の実施を目的として力 学特性値の取得を行う場合には、半凝固引張試験が最も適切だと考えられる.

1.3.2 固液共存状態の粘性特性取得方法

固液共存状態における合金の粘性特性値取得方法としては、レオメータの使 用が考えられる[22].しかしレオメータでの試験はせん断応力状態であり、1.3.1 項で述べたように得られる特性値が引張応力状態の場合と異なる可能性がある. またこの手法はもともと流体の粘性を測定するためのものであり、材料が流動 しないようなデンドライトコヒーレント温度以下の領域では適用できない.よ ってその目的は大半がレオキャスト(半凝固鋳造)やチクソキャスト(半溶融鋳 造)の際の力学挙動の解明に限られている.

固液共存状態の引張試験において粘性特性を取得した研究[11,13,15]では、取 得した応力-ひずみ曲線の定常応力領域における応力-全ひずみ速度(logσ – logέ_{total})関係を用いて2次クリープ特性を算出している.即ち、定常応力状態 においては全ひずみ速度が粘性ひずみ速度に等しくなることを利用し、下式の Norton 則に代表される粘性ひずみ速度と応力の関係式から粘性パラメータ(下 式の*n* や*A*)を決定している.

$\dot{\varepsilon}_{ m creep} = A\sigma^n$	(1.1)
$\log \dot{\varepsilon}_{\text{total}} = n \log \sigma + \log A$	(1.2)

この手法は固相線以下の高温度域における引張試験での粘性特性取得法をそのまま固液共存温度域に適用したものである.ここで問題となるのが,粘性的挙動に加え脆性的挙動も示す固液共存状態の合金において,明確な定常応力領域を持った応力-ひずみ曲線を取得できるのかという点である.Fig. 1.1 は高井ら [15]が取得した Al-5%Mg 合金の応力-ひずみ曲線であるが,引張速度 6.0 mm/minの結果では最大応力到達後すぐに応力が減少していることが分かる.前述の従 来研究では、いずれも最大応力(ピーク応力)とその時のひずみ速度から粘性特性を算出しているが、その妥当性については疑問が残ると言える.高井らは得られた粘性特性値 n が、固相線を境に不連続であったことを報告しており、その原因は変形挙動の違いではないかと述べている.また Magninら[11]はm値(=1/n)が固相率低下に伴って1 に漸近しなかった点について着目している.この結果は、液体のアルミニウム合金は凡そニュートン流体と見做せるため、固相率の低下に伴って n = 1 に近づくはずであるという考察に反しており、その原因はdamage-dominated behaviour(損傷が支配的な挙動)にあるのではと述べている.両者の考察にはいずれも実験的根拠が示されていないが、鋳物が脆性的であるために損傷が支配的なの変形挙動を示し、それが応力-ひずみ曲線で明確な定常応力を示さない原因になっているとも考えられる.そこで次節では、対象を固液共存状態の合金から広げ、材料の損傷が変形挙動に与える影響について調査した結果について述べる.



Fig. 1.1: True stress–true strain curves of partially solidified state at 530 °C (fs = 0.914). [15]

1.4 材料の損傷が変形挙動に与える影響についての従来研究

固液共存状態の合金の粘性特性値取得において, Magnin ら[11]が述べたよう に損傷が支配的な変形を生じていた場合,力学挙動にどのような影響を及ぼし 得るのかについて,種々の分野における損傷と変形挙動の関係を調査した研究 についてレビューした.

戸田ら[23]は、超ジュラルミンの A2024-T3 の圧延板材を供試材とし、X 線ト モグラフィーによる引張時のその場観察を行うことで、水素ポロシティが延性 破壊挙動に及ぼす影響について調査した. Fig. 1.2 に引張時の応力-ひずみ曲線を、 Fig. 1.3 に取得された引張前後の段階における 3D イメージの例を示す. 水素ポ ロシティは赤色、金属間化合物は緑色で表示されている. 赤丸で囲われた部分で 水素ガスポロシティの成長が、青丸で囲われた部分で新たに生成したボイドが 確認できる. この結果は、引張試験中、応力が上昇している領域においても材料 の損傷が進行しうることを実験的に示していると言える.



Fig. 1.2: Nominal stress-plastic strain curves during the tensile test with CT scans showing 6 stages of scanning. [23]



Fig. 1.3: 3D perspective view of micro-pore representing micro-pore growth and void nucleation/growth in the material. [23]

Pijaudier-Cabot ら[24]は、発泡スチロールビーズを変量して混ぜ込むことによ り作製した密度の異なるモルタル試験片で3 点曲げ荷重試験を実施し、アコー スティック・エミッション(Acoustic Emission, AE)を測定している. AEとは、 「固体が塑性変形あるいは破壊する際にそれまで貯えられていたひずみエネル ギーが解放されて弾性波の生じる現象」[25]であり、AEの発生位置をモニタリ ングすることで微小亀裂の発生位置を調査することが出来る. 結果として、ポロ シティ率が高いほど亀裂発生位置は非局在化する傾向を示したと述べている. また Pandey ら[26]は、3 種類の多孔質セラミックを供試材料に引張試験を行い、 その際の鋳物表面の変形を CCD カメラで撮影することで、画像相関法(Digital Image Correlation, DIC)によりひずみの分布を確認している. Pandey らの結果も Pijaudier-Cabot らと同様の傾向であり、初期亀裂密度が高いほど、ひずみ分布が 均質化したと報告している. これら2つの報告は、材料に初期欠陥が多く、且つ 欠陥が比較的均質に分布している場合、欠陥が亀裂発生や亀裂進展の起点とな るために,損傷および変形が非局在化するということを示唆している.

以上より,材料内の初期欠陥分布によっては,変形に伴い損傷が進行し,見か け上均質な伸びを生じ得ることが示唆された.半凝固引張試験における試験片 では,引張開始前にゲージ領域である最終凝固部にガスポロシティや鋳巣が生 じていることは十分に考えられる.また固液共存状態であること自体,既に強度 の大きい母相(固相)内に強度の低い第2相(液相)が存在している複合材と見 なせるため,その分布(凝固組織形態)が変形の局在化・非局在化に影響を及ぼ す可能性も示唆される.

っまり固液共存状態の引張試験で取得した応力-ひずみ曲線において,見かけ 上の定常応力領域では既に損傷が発生している可能性が示唆された.そこで本 論である第2章では,損傷の影響を受け難い粘性特性値取得法について提案し その有効性について実験的に検証を行う.また第3章では,押湯での初期欠陥 量低減により物理的に損傷発生を低減した場合,得られる粘性特性値が上記提 案手法と同様の傾向を示すのかについて検証を行う.

1.5 熱応力解析による鋳造時の割れ予測に関する従来研究

本節では、1.1 節で述べた課題の2つ目、「割れ予測のための熱応力解析において、実際に粘性の考慮がどの程度予測結果に影響を及ぼすのか」を取り挙げた 背景について述べる.

近年,鋳造過程における割れ欠陥の対策として熱応力解析による割れ予測の 適用が期待されている[27-30].鋳造時の熱応力解析に関する研究の中でも,特に 凝固割れ予測に着目して整理したものとしては,高井らのレビュー[31]が挙げら れる.高井らは1990年台以降からDC・CC鋳造,2000年台以降からシェイプキ ャスティングを対象とした凝固割れ予測が盛んになっていると報告している. 前者の発展が早かったのは,解析対象の鋳塊がスラブ(矩形)やビレット(円柱) など単純形状で対称性を有しているため,境界条件の設定により解析負荷を低 減し易いことが理由として考えられる.

DC 鋳造の割れ予測解析では製造パラメータを変量し、その際の応力分布や割 れ予測指標の分布を調査している. Lalpoor ら[32-34]は Al 合金 AA7050 の DC 鋳 造シミュレーションにおける冷間割れの感受性調査として、鋳造速度や水冷条 件、ビレット径などの製造パラメータを変量した上で、鋳造過程中の応力成分の 履歴に着目している. 彼らの結果では最大主応力成分の約 80%が静水圧応力(平 均応力)成分であり、また最大主応力はピークを示した後に減少し、安定値を示 している[33] (Figs. 1.4 and 1.5). Lalpoor らは「非平衡共晶が三軸応力下となり、 高い平均応力を示すビレット中心部では特に、固相線以下の割れが生じ易い. 非 平衡共晶の力学挙動が不明瞭でも、複雑な結晶構造とスリップシステムの為に 3 軸応力下で割れ易いのは推測に難くない.」[34]と述べており、また「ミクロスケ ールで見ると、ミクロクラックは固相線温度以上で液膜に沿って生じる.」[34] とも報告している. つまり凝固中においては、三軸応力下(引張の静水圧応力下)

で、粒界の残留液相が負圧になることでボイドが発生し、その連結によりミクロ クラックが形成されると考えられる.また割れ予測指標としてはDamage porosity $g_{p,d}[35, 36]$ などがよく知られている.

$$g_{p,d} = \int_{t_f}^t g_s \left[\dot{\varepsilon}_{xx}^{vp} + \dot{\varepsilon}_{yy}^{vp} + \dot{\varepsilon}_{zz}^{vp} \right] dt$$
(1.3)

ここで*g*_sは固相率, *ɛ*^{*vp*}_{*xx*}, *ɛ*^{*vp*}_{*yy*}, *ɛ*^{*zz*}_{*zz*}は粘塑性ひずみ速度, *t*_fはヒーリング停止固相率 に到達した時刻をそれぞれ表す.この式は,ヒーリング停止後における材料の非 弾性体積ひずみ量の積算値である.本パラメータは固液 2 相にポロシティ相を 加えた 3 相モデルに適用されるものであり,非弾性体積変形の進行はポロシテ ィの発生を意味する.近年ではその他にも ICS[37,38]や HTI[39]などの非弾性ひ ずみの積算値をベースとしたパラメータが提案されている.



Fig. 1.4: Effect of billet size on residual stress values formed in the center of the billet at the standard casting speed of 1 mm/s. Radial, circumferential, axial, maximum principal, and mean stresses are reported in this figure. [33]



Fig. 1.5: Computer simulation results showing (a) maximum principal stress values for the center (65 mm above the bottom block), mid-radius (35 mm above the bottom block), and surface (65 mm above the bottom block) of the billet cast. (b) Cooling curves for the points mentioned previously. [33]

使用する構成式についても弾・粘塑性構成式を使用している研究が多く見られる.上記の Lalpoor らの例では,低温度域では Ludwig モデル[40] (Eq. 1.4), 高温度域では cohesion モデル[41] (Eq. 1.5) を採用している. cohesion モデルの パラメータの詳細については Table 1.1 に記載した.

$$\sigma = K(T)(\varepsilon_p + \varepsilon_p^0)^{n(T)}(\dot{\varepsilon}_p)^{m(T)}$$
(1.4)

$$\dot{\varepsilon}_p = \frac{1}{c} \dot{\varepsilon}_0 \left(\frac{k(f_l, X)\sigma}{s}\right)^n \tag{1.5}$$

上記の様な複雑な構成式を解析に用いるには多数のパラメータを決定する必要 があることが分かる. Lalpoor らは解析の実施に当たり,固液共存状態の特性値 (Eq. 1.5 のパラメータ)に関しては供試合金の AA7050 と比較的近い合金組成 である Al-2%Cu 合金に対して実験的に取得された文献値[12]を用いたと述べて いる.しかしながら,AA7050 は Cu 以外にも Mg を約 2%,Zn に関しては約 6% を含んでおり,これらが力学特性値に影響を及ぼしていない保証は無い.また文 献値として使用されている Ludwig らの実験値は,厳密にはひずみではなくクロ スペッド変位を測定した応力-変位曲線であり,ひずみ測定精度には疑問が残る.

このように、多数の影響因子を考慮出来る構成式モデルを使用することは理 論上解析精度の向上が期待されるものの、決定すべきパラメータが多く実験的 な取得が困難なものもあるため、構成式構築のコストは非常に高くなる.またそ の入力値により実際の解析精度は大きく左右されることが考えられる.しかし ながら構成式モデル自体を変数として割れ予測解析を行い、その解析結果の違 いと割れ予測精度に対する影響について系統的に整理した報告は見られない.

そこで本論の第4章では、実験的に取得した粘弾性特性を用いて構築した弾粘 塑性構成式と弾塑性構成式による熱応力解析を実施し、応力やひずみの各成分 に着目して解析結果を比較することで、構成式モデルの違い、特に粘性の考慮有 無が割れ予測結果に与える影響について調査する.

С	state of cohesion of the mush $(c=1 \ \textcircled{c} full \ cohesion)$
$\dot{\varepsilon}_0$	マクロ塑性ひずみ速度
$k(f_l, X)$	concentration factor
f_l	液相率
Х	応力三軸度 (= <i>P / ō</i>)
Р	三軸平均応力(= σ_m)
$\bar{\sigma}$	相当応力
S	変形抵抗定数
п	べき乗則指数

Table 1.1: Nomenclature of Eq. 1.5.

1.6 構成式の汎用化に向けて

1.6.1 構成式の汎用化に向けての技術的課題

本節では、1.1節で挙げた最後の課題である、「合金組成および鋳造条件の多様 化というニーズに対して、解析に必要となる固液共存状態の合金の構成式およ びその構築法はどうあるべきか」について検討する.この課題に対する最終的な 理想形としては、合金組成や鋳造条件が構成式内にパラメータとして組み込ま れている構成式モデルを構築することが考えられる.その構築方法としては以 下の手順が考えられる.

- 合金組成や鋳造条件を変量した実験を行い、基本となる構成式モデルに必要 な力学特性値を取得する.
- 合金組成や鋳造条件の変量に伴い,凝固理論などのメカニズムに従って変化 するパラメータを測定する.例としてはデンドライト二次枝間隔,結晶粒径 などが考えられる.
- 3. 2 で測定したパラメータと1の力学特性値の間に相関があれば、その関係を 関数化する.
- 基本構成式における特定の特性値を 2 のパラメータの関数に置き換えた構成式が構築できる.

なお,鋳造時の熱応力解析においては,上記の力学特性値は元々温度の関数とし て入力する必要があるため,厳密には最終的な汎用構成式の特性値は温度とそ の他変量パラメータ両方の関数となる.例として,基本構成式モデルを Norton 則,変量パラメータを結晶粒径 d とすると,構成式のイメージは以下の式とな る.

 $\dot{\varepsilon}_p = A(T, d)\sigma^{n(T,d)}$

実験的根拠を有した上で手順3の関数化を行うためには,手順1で示したパラ メータ変量実験を複数条件で実施する必要がある.しかしながら,固液共存状態 での引張試験は,これまで述べてきた従来研究の報告内容からも分かるように, 常温での引張試験に比べて技術・コスト面で課題が多い.特に測定値の精度・信 頼性の高低によっては,力学特性値変化のメカニズムに対する考察やパラメー タの関数化が困難となることも考えられる.

(1.6)

以上の背景より,容易・迅速かつ繰り返し安定性の高い,固液共存状態の合金 に対する応力・ひずみ曲線の取得方法は,熱応力解析による鋳造割れ予測の発展 において非常にニーズの高い技術であると言える.そこで本研究では,マルチス ケール解析による力学特性値予測とイメージベース有限要素法を併用した力学 特性値予測(応力・ひずみ曲線取得)法を提案する.1.6.2項では,まず多相材料 の力学特性値予測に関してその歴史的背景と発展について述べ,1.6.3項と1.6.4 項ではそれぞれの要素技術に関する概要についてこれらを固液共存状態に適用 した従来研究のレビューを含めて説明する.

1.6.2 複合則による多相材料の力学特性予測に関する知見

古典的複合則をはじめとしたマクロ特性値予測理論の発展については、関根 らの総説[42]において年代・対象材料・特性値の観点から詳しく纏められている。 中でも多相材料のマクロ力学特性予測としては、下式に示す層状の2相材に対 する弾性率予測モデルが著名であろう。

 $E = f_1 E_1 + f_2 E_2 \qquad \text{Voigt model} \qquad (1.7)$ $1/E = f_1/E_1 + f_2/E_2 \qquad \text{Ruess model} \qquad (1.8)$

ここでE_iはi相のヤング率, f_iはi相の体積分率である. Voigt モデル(並列モデ ル)は第1相と第2相のひずみが, Reuss モデル(直列モデル)は応力がそれ ぞれ等しいモデルとして考えられる(Fig. 1.6).また Voigt, Reuss の両モデル は(材料体積分率が同一の場合の)任意形状の複合材における弾性定数の上下界 解をそれぞれ与えていることが知られている[43].その後,粒子強化複合材や繊 維強化複合材などの特性値予測のため,更に発展したモデルが構築され,上下界 の幅が狭められることで予測精度は向上している.予測する特性値としては弾 性定数が古くから対象とされており,粘弾性特性を扱った研究は少ない.



Fig. 1.6: Schematic of the Voigt and Reuss models.

また複合材は一般的には母相中に強化相を分散・配向することで材料特性を 向上させることを目的として作られているため,母相(体積分率の多い相)を第 1相、他方を第2相とすると、「第1相の強度<第2相の強度」である材料が大 半である.一方,本研究で対象とする固液共存状態,さらに言えば凝固割れが発 生するとされる脆性温度領域の合金は「第1相の強度≫第2相の強度」である. この違いは,前述のような理論モデルを用いて上下界で挟むことにより真の特 性値を予測する際に大きな問題となる. Fig. 1.7 は Al 合金の固液共存状態にお けるヤング率について,理論モデルによる予測値と Al-5%Mg 合金の半凝固引 張試験により取得した実験値[15]を重ねたものである. Voigt, Reuss のモデル に加えて Hill [44]および Hashin and Shtrikman [45]が提唱した上下界モデル (HSH bounds),複素弾性係数における対数の加成性則モデル[46]による予測 値を示した.

$$K_1 + \frac{v_2}{\frac{1}{K_2 - K_1} + \frac{3v_1}{3K_1 - 4G_1}} < K < K_1 + \frac{v_1}{\frac{1}{K_1 - K_1} + \frac{3v_2}{3K_2 - 4G_2}}$$
 HSH bounds (1.9)

 $\log G = v_1 \log G_1 + v_2 \log G_2 \qquad \text{Logarithmic mixing law}$ (1.10)

ここで K_i は縦弾性係数, G_i はせん断弾性係数, v_i は体積分率をそれぞれ表す.なお,理論モデルによる計算においては,固相の特性値はE=45 GPa,v=0.35,液相の特性値は(水の特性値を参考に)E=2 MPa,v=0.5 とした.第1相と第2相の特性値の差が大きいため,加成性則での予測値を除き上下界での挟み込みは特性値推定において殆ど有効に機能していないことが分かる.この問題の対策として本研究ではマルチスケール解析によるマクロ特性値予測の手法の適用を試みる.



Fig. 1.7: Experimental and calculated Young's modulus of the partially solidified Al-5%Mg alloy: (upper side) linear; (lower side) semilogarithmic.

1.6.3 マルチスケール解析による力学特性予測

1.6.3.1 基礎的な考え方

マルチスケール解析における基礎的なアプローチとしては、まず代表体積要素(Representative volume element, RVE)を用いた考え方がある[44,47]. RVE とは、複合材全体の平均的な構造を有した微小体積要素であり、REVを均質体 と見做した際の力学挙動が対象物全体の巨視的な力学挙動に等しくなるような 材料領域である.つまり、ミクロ構造を有する複合材全体を RVE 要素の集合体 として置き換えても、複合材全体としての力学挙動は等価であり、RVE 要素単 体の力学挙動とも等しいことを意味する.この RVE の考え方を導入することに より、ミクロ構造を再現した解析でのマクロ力学特性予測を行う際の計算負荷 は著しく低減される.式にして表すと下記の様に表現できる.

$$\{\varepsilon_i\} = [M_i]\{\varepsilon_{i-1}\} \tag{1.9}$$

 $V_{\rm RVE}[C_{i-1}] = \int_{V_{\rm RVE}} [C_i][M_i] dV_{\rm RVE}$ (1.10)

ここで $\{\varepsilon_i\}$ は局所ひずみ、 $\{\varepsilon_{i-1}\}$ は巨視的ひずみ、 $[M_i]$ は局所構造マトリクス、 $[C_i], [C_{i-1}]$ はそれぞれ局所、巨視的剛性、 V_{RVE} は RVE 体積を示す.

1.6.3.2 固液共存状態の合金の力学特性予測に関する従来研究

実際に材料の巨視的な特性値を取得した研究としては,岩盤やコンクリート などを対象とした土木分野[48]を始め,生体材料[49]や多結晶金属[50]などへの 適用が見られている.本項では,固液共存状態の合金の力学特性値予測を行った 研究についてレビューし,現状の知見および課題を整理する.

Phillion 6[7, 51-54] :

Phillion らはボロノイ図によって作成した 2D モデルの応力解析により半凝固 状態の合金の挙動を予測すると共に実験値とのバリデーションを行い,また得 られた解析結果を基に弾塑性構成式を構築している[7,51].ボロノイ図とは,ラ ンダムに配置した母点に対し,各々の垂直二等分線により領域を分割して作製 した図である. Phillion らはボロノイ図の各領域を結晶粒と見做すことで,凝固 組織をモデリングした.このモデリング手法では母点の密度を変量することで 結晶粒径を任意に変量することが可能である.固液共存状態の表現については, 各領域の境界に一定の規則に基づいた厚みの液膜を作成することにより任意の 固相率組織のモデル化を可能としている.また,粒界3重点に第3相であるポ ロシティ相を導入しており,解析は固相率 $f_s: 0.75 \sim 0.97$, ポロシティ率 $f_p: 0 \sim$ 0.006,粒径 $d: 75 \sim 300$ µm の範囲で変量して行っている.

固相は Hooke の法則と Ludwik 則に従う弾粘塑性構成式を用い、150 °C 以下で は弾塑性体 (m=0)、350 °C 以上では粘弾性体 (n=0) としている. 液相に関し ては弾完全塑性体と仮定し、その流動応力はヤング・ラプラスの式 (Eq. 1.13) よりおよそ 0.2 MPa~1.6 MPa という推算を行った上で、液膜厚みに依らず 0.5 MPa としている. また各相の弾性特性は Table 1.2 に示す通りである.

$\sigma = E\varepsilon_e$	Hooke's law	(1.11)
$\sigma = K \varepsilon^n \dot{\varepsilon_p}^m$	extended Ludwik formulation	(1.12)
$\sigma_l = \frac{2\gamma_{sl}}{h}$	Young-Laplace equation	(1.13)

ここで σ_l は流動応力、 γ_{sl} は固液界面エネルギーで $1 J/m^2$ 、hは液膜厚みである.

Table 1.2. Elastic properties of solid and require phases.			
	Elastic modulus, GPa	Poisson's ratio	
Solid phase	70	0.3	
Liquid phase	0.7	0.45	

Table 1.2. Elastic properties of solid and liquid phases

解析の結果,固相率 f_s の低下およびポロシティ率 f_p ,粒径dの増加に伴い応力が低下すると報告している.解析結果の一部と実験値を比較したものが Fig. 1.8 であり,低ひずみ領域において実験値と解析値が一致していると述べている.また,得られた結果より f_s , f_p , dを考慮した構成式モデルを提案している.

$$\sigma = K_p(f_s \sigma_s) \left(\varepsilon_p + \varepsilon_0 \right)^n \left(1 - \frac{f_p}{1 - f_s} \right)$$

$$\begin{cases} \sigma_s = (483.5 - 0.77T) \dot{\varepsilon}^{0.205 + 0.00006T} \\ n = -6.35 \times 10^{-4} h^2 + 0.0202h \\ h = \overline{d} \left(1 - f_s^{1/3} \right) \end{cases}$$
(1.14)
(1.15)

ここで K_p はポロシティ比例係数 (1.0 at $f_p = 0, 0.87$ at $f_p > 0$), ε_0 は初期ひずみ, σ_s は固相の流動応力, \overline{d} は平均粒径である.上記構成式より作成した応力-ひずみ 曲線と、実験及びマルチスケール解析から取得した応力-ひずみ曲線においても 比較を行っているが、Fig. 1.8 と同様に実験値の伸びが小さく、弾性変形領域で の比較に留まっている.

以上より,実験値とのバリデーションに関しては不十分ではあるが,マルチス ケール解析おいてもポロシティ率や粒径の変化が力学特性値に影響を及ぼすこ とを示唆した点については参考とすべき知見だと考えられる.



Fig. 1.8: Comparison of the predicted and experimentally measured semi-solid constitutive behavior of AA5182; T = 570 °C, $f_p = 0$, and $d = 225 \text{ }\mu\text{m}$. The inset graph on the right provides an enlargement of this comparison at small strains. [51]

また 2011 年以降には,3D ボロノイ図を用いて作成したミクロ組織のモデル を用いて応力解析を行っている[52-54].Fig.1.9 に3D ボロノイ図の概要を示す. ランダム配置された母点を核としてそれぞれの垂直二等分面を結晶粒界とする 作図手法は2D ボロノイ図と同様である.よって結晶粒は母点を頂点に含み,1 面を他の粒子と接する四面体(Fig.1.9c and d)の集合からなる多面体で形成され る.同一結晶粒内の四面体は多点拘束(Multi-Point Constraint, MPC)条件により 結合されている.また粒界同士の接触はコネクター要素を用い,リンクバネで液 相中の静水圧を,ダンパーで粒子の速度依存性を模擬している.液相と固相の接 触は接触要素を導入している.接触要素とは表面に摩擦のない硬い要素であり, この要素の圧力が0になったら液相と固相が離れるように設定してある.



Fig. 1.9: The domain of the granular semi-solid model: (a) the entire model domain containing 27 $(3 \times 3 \times 3)$ grains; (b) the network of the triangular liquid elements in between the polyhedral grains; (c) liquid velocity profile in between two facets of two neighbor grains; and (d) a single tetrahedron decomposed into a set of solid elements.

[53]

第1章

固液共存状態の構成式はLudwikの弾粘塑性構成式である.液膜は、ポアズイ ユの式およびナビエ・ストークスの式を用いて流動を考慮している.

$$\overrightarrow{v_l} = \frac{1}{2\mu_l} \overrightarrow{\nabla} p_l [z'^2 - h^2] \tag{1.16}$$

$$\frac{2h^3}{3\mu_l}\nabla^2 p_l = 2\beta v^* + \Delta v_{sn} + \frac{2h}{\kappa_l}\frac{\partial p_l}{\partial t}$$
(1.17)

ここで v_l は流体の速度, p_l は液相の圧力,hは液相チャンネルの厚さの半分, μ_l は液相の粘性, β は収縮係数で $\beta = (\rho_s/\rho_l - 1)$, K_l は体積弾性率, Δv_{sn} は隣接する粒子の法線速度の差, v^* は固相と液相の表面の凝固速度である.また熱間割れの発生を考慮するため,ヤング・ラプラスの式を用いている.

$$p_a - p_l = \frac{\gamma}{R} = \frac{\gamma \cos \theta}{h} \tag{1.18}$$

 p_a は大気圧, p_l は液相圧力, γ は表面張力, h は液相チャンネルの長さ, θ は二面 角であり, $\gamma \cos \theta = 5 J/m^2$ の時に亀裂が発生するとしている (Fig. 1.10).

解析値と実験値(Ludwig ら[12]の文献値)を比較した結果が Fig. 1.11 である. 解析上で亀裂を再現しているため,最大応力を確認することが出来る.最大応力 は固相率が0.94以上においては実験値と近い値を取得できているが,固相率0.94 未満においては解析値が大きく算出されたと報告している.



Fig. 1.10: Relation between liquid pressure and atmosphere pressure. [53]



Fig. 1.11: Comparison of simulated (dashed lines) and experimental (continuous lines) tensile behavior [12] of partially solidified Al–2 wt.% Cu alloy at various solid fractions: $\Box g_s = 0.92$ (T = 883 K); $\times g_s = 0.94$; $\circ g_s = 0.96$ (T = 858 K); $\triangle g_s = 0.98$ (T = 824 K). [53]
Sharifi $\mathcal{B}[55]$:

Sharifi らは二次元の RVE に対して Abaqus/Explicit の弾性解析を実施し, Al-5.8wt%Cu 合金のヤング率を取得している. 弾性モデルで解析を行った理由とし ては、予備解析において応力が降伏応力に達していなかった為と報告している. モデリングは、代表的な形状の固相デンドライト結晶モデルを作成し、長方形の RVE 内に大きさ、向きがランダムな状態で配置するという手法を取っている. その際、固相同士が重なる部分に関しては結晶粒の方位差 θ により、①固相同 士を連結させる (0° $\leq \theta \leq 11^\circ$, 79° $\leq \theta \leq 90^\circ$)、②粒界に液膜モデルを導入 する (11° < θ < 79°)、の2パターンの条件を設定している. この原理として粒界 エネルギーを液膜発生のクライテリアとしている.

$$\Delta T_{\rm b} = \frac{\gamma_{\rm gb} - 2\gamma_{\rm s/l}}{\Delta s_{\rm f}} \frac{1}{\delta} \tag{1.19}$$

ここで ΔT_b は過冷却, Δs_f は単位体積ユニットあたりの拡散エントロピー, δ は 拡散面の厚さ, γ_{gb} , $2\gamma_{s/l}$ はそれぞれ粒界および固液界面のエネルギーである. 11° < θ < 79°の時に Eq. 1.15 において γ_{gb} > $2\gamma_{s/l}$ となり液膜が存在するほうが安定す ると述べている.また液相の圧力は Mie-Gruneisen の式を用いて表現している.

$$p = p_{\rm H} + \Gamma_0 \rho_0 (E_{\rm m} - \eta p_{\rm H} / 2\rho_0)$$
(1.20)

ここでpは液相内部の圧力、 $p_{\rm H}$ はユゴニオ圧力、 $E_{\rm m}$ は内部エネルギー、 Γ_0 は材料定数、 ρ_0 は基準密度である.また、 η は $\eta = 1 - \rho_0/\rho$ で、 ρ は密度である.ヤング率は逐次応力を逐次ひずみで割ることで、瞬間ヤング率として算出してい

る. 応力の算出はモデル固定端の平均引張方向応力,ひずみは可動端要素の平 均変位を RVE 長さで割ったものとしてそれぞれ求めている. この結果,瞬間ヤ ング率は時間経過に伴い,減少しつつ安定する傾向にあること,また液膜率の 違いにより瞬間ヤング率が異なることを報告し,液膜率 0.15 の条件が実験値と 合うとしている. また, RVE サイズを 0.6 mm 角と 1.2 mm 角に変量した結果 1.2 mm 角の方が実験値に近く,その理由は RVE サイズが 0.6 mm 角では不十分 であったためと報告している.

従来研究のまとめ:

いずれの研究においても解析モデルは理論的なアルゴリズムにより作成され たものであり、実際の凝固組織形状を利用したものではなかった.このアプロー チはモデルを単純化することにより変量パラメータ(粒径,結晶方位)が力学特 性に及ぼす影響を定量的に評価しやすくなるという利点の反面、実験的根拠に 乏しいという欠点もある.この欠点を補うためには実験値との突き合わせによ るバリデーションが重要となるが、比較領域が弾性変形域のみであったり、変位 量の再現が出来ていなかったりと、その比較は充分であるとは言い難い.そこで 本研究では実験的根拠を有した解析モデルの構築のためにイメージベースモデ リングを利用し、非弾性変形領域を含めた実験値との比較を実施することで、マ クロ特性値予測の有効性について検証する.

29

1.6.4 イメージベース有限要素法

イメージベース有限要素法は X 線トモグラフィーなどの直接的,もしくはシ リアルセクショニングなど間接的な 3 次元観察によって取得した 3D デジタル イメージを直接有限要素モデルに変換して解析を行う手法であり, Hollister and Kikuchi [47]によって骨組織の構造解析を行うために提案された. 3D デジ タルイメージを有限要素モデルへ置き換える手法としては,ボクセル(立方体) メッシュの適用が一般的であり,ボクセル有限要素法などとも呼称される.

デジタルイメージの解像度(2Dではピクセル,3Dではボクセル)をそのまま メッシュに置き換えるためモデリング・メッシングの作業が不要であり,結果と して有限要素モデルの質がメッシング技術に左右されないため,モデリングの コストと品質安定性の両面で優れた手法である.その一方で,モデル表面が平滑 とならないため接触解析に不向きである,解析精度向上のためには非常にメッ シュサイズを細かくする必要があり計算負荷が大きくなる傾向にある,などの デメリットも存在する.しかし近年では精度の要求される領域のみ細かいボク セルで計算する事のできる有限被覆法(Finite Cover Method, FCM)[56]など,新 たな計算手法に関する研究も行われており,またコンピュータ自体の計算速度 の向上も著しいことから今後更なる発展が期待される手法であると言える.

本研究では、マルチスケール解析による力学特性値予測手法を固液共存状態 の合金に適用するにあたって、このイメージベース有限要素法に着目した.主た るモデリング手法としてこのイメージベース有限要素法を用いることで、実験 的に取得した複雑なデンドライト組織を基にしたマクロ力学特性値予測が可能 になると考えられる.本論の第5章では上記に内容に加え、イメージベース有 限要素法を適用する際に課題となる①接触解析に不向きである点、②計算負荷 が膨大となる点、の対策についても併せて記載する. 1.7 次章以降の構成と各章の位置づけ

1.1 節において,熱応力解析による鋳造時の割れ欠陥予測という大目標の為, 固液共存状態の合金の構成式の構築が重要であることを述べた.またその中で 下記の課題を抽出した.

- 課題1. 粘性的性質に加えて脆性的でもある固液共存状態の合金に対して,力学特性, 特に粘性特性をどのように取得すべきか
- 課題2.割れ予測のための熱応力解析において,実際に粘性の考慮がどの程度予測結 果に影響を及ぼすのか
- 課題3. 合金組成および鋳造条件の多様化というニーズに対して,解析に必要となる 固液共存状態の合金の構成式およびその構築法はどうあるべきか

課題1に対する回答として,第2章では Al-Mg 合金の半凝固引張試験を対象 に, 脆性的な固液共存状態の合金に適用可能な粘性特性値取得法の提案とその 有効性の検証について述べる.また第3章では,押湯高さを変量した半凝固引 張試験を実施することで,提案手法と従来手法で得られた粘性特性値の違いに ついて,鋳物の初期欠陥量および変形中の損傷の進行に着目して考察する.さら に第4章では提案手法を鉛フリー青銅に適用することで,合金種に依らず提案 手法が有効であるか検証する.

課題2に対しては、第4章で鉛フリー青銅の水道メーター鋳物を対象に金型 鋳造実験と熱応力解析を実施し、実際の割れ位置と解析の応力-ひずみの分布、 時間履歴を突き合わせることで、弾塑性解析と弾粘塑性解析の結果が割れ予測 においてどのような差異を生じるのか検証する.

そして課題 3 については,多様化する製造パラメータを変数として組み込ん だ汎用構成式構築の実現に向けて,第5章でイメージベース有限要素法を利用 したマルチスケール解析による固液共存状態の合金の力学特性値予測手法を提 案する.

参考文献

[1] アルミニウム技術戦略ロードマップ 2015&2016, 一般社団法人日本アルミニウム協会, 2015.

[2] 並河良徳, 最近の鋳造技術, Furukawa-Sky Review 6 (2010) 23-28.

[3] 森下誠, 阿部光宏, 吉田誠, 矩形アルミニウム合金 DC 鋳造における表面割れ発生予測と 対策, 神戸製鋼技報 64(2) (2012) 18-23.

[4] 森下誠, 阿部光宏, 徳田健二, アルミニウム合金 DC 鋳造における各種合金元素が及ぼす 割れ感受性予測方法, 神戸製鋼技報 58(3) (2008) 23-28.

[5] H. Nagaumi, T. Umeda, Prediction of internal cracking in a direct-chill cast, high strength, Al–Mg–Si alloy, Journal of Light Metals 2(3) (2002) 161-167.

[6] L.J. Colley, M.A. Wells, D.M. Maijer, Tensile properties of as-cast aluminum alloy AA5182 close to the solidus temperature, Materials Science and Engineering A 386(1) (2004) 140-148.
[7] A. Phillion, S. Cockcroft, P. Lee, Predicting the constitutive behavior of semi-solids via a direct finite element simulation: application to AA5182, Modelling and Simulation in Materials science and Engineering 17(5) (2009) 055011.

[8] A. Zama, K. Toshimitsu, T. Watanabe, H. Chiba, T. Toriyama, M. Yoshida, Comparison of mechanical characteristics between semi-liquid state and semi-solid state in Al–Mg alloys, Journal of Japan Institute of Light Metals 61(9) (2011) 446-451.

[9] 坂口信人,7000 系アルミニウム合金半連続鋳造鋳塊での凝固割れ,軽金属 65(10) (2015) 492-497.

[10] S. Oya, M. Ohtaki, M. Kobayashi, K. Kobayashi, Embrittlement of Cu-Zn Alloys in the Solidification Process, Transactions of the Japan Institute of Metals 27(8) (1986) 623-631.

[11] B. Magnin, L. Maenner, L. Katgerman, S. Engler, Ductility and rheology of an Al-4.5%Cu alloy from room temperature to coherency temperature, Materials Science Forum, Trans

Tech Publications, 1996, pp. 1209-1214.

[12] O. Ludwig, J.-M. Drezet, C.L. Martin, M. Suéry, Rheological behavior of Al-Cu alloys during solidification constitutive modeling, experimental identification, and numerical study, Metallurgical and Materials Transactions A 36(6) (2005) 1525-1535.

[13] E. Giraud, M. Suery, M. Coret, Mechanical Behavior of AA6061 Aluminum in the Semisolid State Obtained by Partial Melting and Partial Solidification, Metallurgical and Materials Transactions A 41(9) (2010) 2257-2268.

[14] 千葉浩行, 植木徹, 鳥山隆成, 遠藤至, 小林昂光, 吉田誠, その場観察によるアルミニウム 合金の固液共存温度域における力学的特性の取得, 軽金属 61(4) (2011) 135-141.

[15] R. Takai, A. Matsushita, S. Yanagida, K. Nakamura, M. Yoshida, Development of an Elasto-Viscoplastic Constitutive Equation for an Al-Mg Alloy Undergoing a Tensile Test during Partial Solidification, MATERIALS TRANSACTIONS 56(8) (2015) 1233-1241.

[16] E. Giraud, M. Suéry, M. Coret, High temperature compression behavior of the solid phase resulting from drained compression of a semi-solid 6061 alloy, Materials Science and Engineering: A 532 (2012) 37-43.

[17] M. Braccini, C.L. Martin, A. Tourabi, Y. Bréchet, M. Suéry, Low shear rate behavior at high solid fractions of partially solidified Al-8 wt.% Cu alloys, Materials Science and Engineering: A 337(1-2) (2002) 1-11.

[18] D.G. Eskin, Suyitno, L. Katgerman, Mechanical properties in the semi-solid state and hot tearing of aluminium alloys, Progress in Materials Science 49(5) (2004) 629-711.

[19] 渡部智也,木村亮介,中澤嵩,千葉浩行,田中宗平,植木徹,鳥山隆成,吉田誠,凝固割れの
発生理論と固液共存状態の合金の力学特性取得方法の発展(1950-70 年代),軽金属 58(8)
(2008) 395-405.

[20] 渡部智也,木村亮介,中澤嵩,千葉浩行,田中宗平,植木徹,鳥山隆成,吉田誠,凝固割れの

発生理論と固液共存状態の合金の力学特性取得方法の発展(1980年代以降), 軽金属 58(9) (2008) 464-472.

[21] 高井量資,木下翔舞,吉田誠,2000 年以降のアルミニウム合金の固液共存状態の引張特性 とその試験法(特集 鋳物の割れ),鋳造工学= Journal of Japan Foundry Engineering Society 87(8) (2015) 589-597.

[22] A.M. de Figueredo, A. Kato, M.C. Flemings, Viscosity of semi-solid A357 alloy in the transient high shear rate regime, Metallurgical Science and Technology 18(2) (2000) 32-36.
[23] H. Toda, H. Oogo, K. Uesugi, M. Kobayashi, Roles of pre-existing hydrogen micropores on ductile fracture, Materials transactions 50(9) (2009) 2285-2290.

[24] G. Pijaudier - Cabot, K. Haidar, J.F. Dubé, Non - local damage model with evolving internal length, International journal for numerical and analytical methods in geomechanics 28(7 - 8) (2004) 633-652.

[25] 尾上守夫,山口楠雄,仲佐博裕,佐野謙一,磯野英二,渡辺哲夫,アコースティック・エミッションの基礎と応用,コ ロナ社 30 (1976).

[26] A. Pandey, A. Shyam, T.R. Watkins, E. Lara - Curzio, R.J. Stafford, K.J. Hemker, The uniaxial tensile response of porous and microcracked ceramic materials, Journal of the American Ceramic Society 97(3) (2014) 899-906.

[27] S. Suyitno, W. Kool, L. Katgerman, Finite element method simulation of mushy zone behavior during direct-chill casting of an Al-4.5 pct Cu alloy, Metallurgical and Materials Transactions A 35(9) (2004) 2917-2926.

[28] J. Sengupta, S.L. Cockcroft, D.M. Maijer, A. Larouche, Quantification of temperature, stress, and strain fields during the start-up phase of direct chill casting process by using a 3D fully coupled thermal and stress model for AA5182 ingots, Materials Science and Engineering: A 397(1-2) (2005) 157-177. [29] H.W. Stoll, Casting Design Issues and Practices, Casting Design and Performance2009, pp. 1-8.

[30] S. Kou, A criterion for cracking during solidification, Acta Materialia 88 (2015) 366-374.
[31] 高井量資,吉田誠,熱応力解析による凝固割れ予測(特集 鋳物の割れ),鋳造工学=
Journal of Japan Foundry Engineering Society 87(8) (2015) 582-588.

[32] M. Lalpoor, D.G. Eskin, G. ten Brink, L. Katgerman, Microstructural features of intergranular brittle fracture and cold cracking in high strength aluminum alloys, Materials Science and Engineering: A 527(7-8) (2010) 1828-1834.

[33] M. Lalpoor, D.G. Eskin, L. Katgerman, Cold Cracking Development in AA7050 Direct Chill–Cast Billets under Various Casting Conditions, Metallurgical and Materials Transactions A 41(9) (2010) 2425-2434.

[34] M. Lalpoor, Study of Cold Cracking during DC-casting of High Strength Aluminum Alloys, TU Delft, Delft University of Technology, 2010.

[35] Z. Lin, R.K. Huff, Prediction of hot tear defects in steel castings using a damage based model, Modeling of casting, welding, and advanced solidification processes—XII. The Minerals, Metals & Materials Society, Warrendale (2009) 329-336.

[36] C.A. Monroe, C. Beckermann, J. Klinkhammer, Simulation of Deformation and Hot Tear Formation using a visco-plastic Model with Damage, Modeling of Casting, Welding, and Advanced Solidification Processes-XII, eds. SL Cockcroft and DM Maijer, TMS, Warrendale, PA (2009) 313-320.

[37] M. M'Hamdi, A. Mo, H.G. Fjær, TearSim: A two-phase model addressing hot tearing formation during aluminum direct chill casting, Metallurgical and Materials Transactions A 37(10) (2006) 3069-3083.

[38] T. Subroto, A. Miroux, D. Mortensen, M. M'Hamdi, D.G. Eskin, L. Katgerman, Semi-

quantitative predictions of hot tearing and cold cracking in aluminum DC casting using numerical process simulator, IOP Conference Series: Materials Science and Engineering 33(1) (2012) 012068.

[39] J. Guo, J.Z. Zhu, Prediction of hot tearing during alloy solidification, The 5th Decennial International Conference on Solidification Processing SP07, University of Sheffield, UK, 2007, pp. 549-553.

[40] M. Lalpoor, D. Eskin, L. Katgerman, Cold-cracking assessment in AA7050 billets during direct-chill casting by thermomechanical simulation of residual thermal stresses and application of fracture mechanics, Metallurgical and Materials Transactions A 40(13) (2009) 3304.

[41] C.L. Martin, M. Braccini, M. Suéry, Rheological behavior of the mushy zone at small strains, Materials Science and Engineering: A 325(1) (2002) 292-301.

[42] 関根英樹, 丹野顯, 近藤俊美, 小沢喜仁, 複合材の巨視的物性に関する複合則, 素材物性学雑誌 4(2) (1991) 94-127.

[43] R. Hill, The elastic behaviour of a crystalline aggregate, Proceedings of the Physical Society. Section A 65(5) (1952) 349.

[44] R. Hill, Elastic properties of reinforced solids: some theoretical principles, Journal of the Mechanics and Physics of Solids 11(5) (1963) 357-372.

[45] Z. Hashin, S. Shtrikman, A variational approach to the theory of the elastic behaviour of multiphase materials, Journal of the Mechanics and Physics of Solids 11(2) (1963) 127-140.

[46] R. Gray, N. McCrum, Origin of the Y relaxations in polyethylene and polytetrafluoroethylene, Journal of Polymer Science Part A - 2: Polymer Physics 7(8) (1969) 1329-1355.

[47] S.J. Hollister, N. Kikuchi, Homogenization theory and digital imaging: a basis for

studying the mechanics and design principles of bone tissue, Biotechnology and bioengineering 43(7) (1994) 586-596.

[48] 石井建樹, 京谷孝史, 微視的亀裂進展を考慮したマルチスケール解析に基づく巨視的強度 特性の予測評価, 土木学会論文集 C 63(2) (2007) 322-333.

[49] 河貝光寛,高野直樹,中野貴由,浅井光輝,海綿骨の骨梁モルフォロジーと生体アパタイト 結晶配向性を考慮したマルチスケール応力解析,材料 55(9) (2006) 874-880.

[50] 渡邊育夢,寺田賢二郎,松井和己,秋山雅義,根石豊,3. 計算力学 多結晶金属のマルチス ケール解析,応用力学論文集 6 (2003) 239-246.

[51] A. Phillion, S. Cockcroft, P. Lee, A three-phase simulation of the effect of microstructural features on semi-solid tensile deformation, Acta Materialia 56(16) (2008) 4328-4338.

[52] M. Sistaninia, A. Phillion, J.-M. Drezet, M. Rappaz, Simulation of semi-solid material mechanical behavior using a combined discrete/finite element method, Metallurgical and Materials Transactions A 42(1) (2011) 239-248.

[53] M. Sistaninia, A. Phillion, J.-M. Drezet, M. Rappaz, A 3-D coupled hydromechanical granular model for simulating the constitutive behavior of metallic alloys during solidification, Acta Materialia 60(19) (2012) 6793-6803.

[54] M. Sistaninia, S. Terzi, A. Phillion, J.-M. Drezet, M. Rappaz, 3-D granular modeling and in situ X-ray tomographic imaging: a comparative study of hot tearing formation and semisolid deformation in Al–Cu alloys, Acta Materialia 61(10) (2013) 3831-3841.

[55] H. Sharifi, D. Larouche, An automatic granular structure generation and finite element analysis of heterogeneous semi-solid materials, Modelling and Simulation in Materials Science and Engineering 23(6) (2015) 065013.

[56] 鈴木克幸, 大坪英臣, 寺田賢二郎, 閔勝載, 金伝栄, 中西克嘉, ボクセル被覆による 3 次元 ソリッドのメッシュレス解析, 応用力学論文集 1 (1998) 215-222.

第2章

固液共存状態の合金に適用可能な粘性特性値取得手法の提案

2.1. 緒言

近年,鋳造過程における割れ欠陥の対策として熱応力解析による割れ予測の適 用が期待されている[1-3].鋳造過程の熱応力解析には固液共存状態を含む高温 度域における合金の力学特性が不可欠であり,その実験的な取得と構成式の構 築が従来行われてきた[4-14].その過程の中で固液共存状態の合金では応力のひ ずみ速度依存性,すなわち粘性を示すことが確認されている.この粘性特性の取 得の試みは固相線以下の合金の2次クリープ特性の取得法をベースに発展して きた[5,15].これに対して固液共存状態の合金は,粘性を示す一方で液相の存在 により脆性的でもあり,凝固割れが発生する温度範囲はBTR(brittle temperature range)と呼ばれている.このBTRにおいて粘性特性を取得する場合には,十分な 延性がないために問題が生じる.その問題とは,「定常応力が得られないと粘性 特性取得が不可能」というものである.

引張[5-7,16,17] (およびせん断[8,13,17], 圧縮[6,14,16,17]) 試験,クリープ試 験[12]による従来の粘性特性取得法では,定常応力状態の応力-全ひずみ速度 (logσ – logέ_{total}) 関係より,2次クリープ特性を算出している(Fig. 3.1a). 定常 応力状態において弾性ひずみとひずみ硬化に寄与する塑性ひずみが増加しない と仮定すれば,全ひずみ速度はクリープひずみ速度に等しくなる(é_{total} = é_{creep}). この手法は十分な延性を示す合金に対しては使えるが,BTR における合金を対 象とする場合,明確な定常応力が得られないという問題が生じ得る.その傾向は 特に引張応力状態で顕著である.Gebelinら[6]は半溶融引張,圧縮試験を行い粘 性特性の取得を試みている.その結果,高固相率での引張試験においては fragile type behavior を示すと報告し,粘性特性は取得されていない.引張試験による取 得例も存在するが,それらは最大応力が定常応力であるという仮定を使用して おり,この仮定は不適切である可能性が従来示唆されている. Magnin ら[5]はこ の仮定を用いて Al-4.5%Cu 合金の粘性特性を取得した.その結果 strain rate sensitivity"m" (cf. Eq. 2.1) が液相線に近づいてもニュートン流体における m=1 に収束しなかったと報告した.

$$\sigma = \mathbf{K}(\dot{\varepsilon}_{\rm p} + \dot{\varepsilon}_{\rm p}^{0})^{\rm m} (\varepsilon_{\rm p} + \varepsilon_{\rm p}^{0})^{\rm n}$$
(2.1)

ここで K は粘度, $\dot{\epsilon}_p^0 \geq \epsilon_p^0$ は Hannart DC model [18]における定数である. なお, Eq. 2.1 が n=0 で Norton law, m=0 で Hollomon law と等しくなるとの記述から, 塑性ひずみ ϵ_p は厳密には非弾性ひずみを意味すると解釈できる. 彼らは最大応 力時には既に微視損傷が存在しており,損傷を受けていない材料の粘性特性は 取得できない可能性を示唆している. これらの理由から, BTR の合金に対して 従来の粘性特性取得法は使用すべきでない.

2次クリープ特性の代替として、応力緩和試験から得られる緩和特性を用いることについても検討がなされてきた.応力緩和試験はひずみを加えた後に引張を停止する試験で、応力の減衰挙動から緩和特性が得られる.この試験の特長は、取得した応力緩和曲線(時間-応力曲線)を時間微分可能な関数と見なせば、そこからlogσ = f(logέcreep)を連続関数として算出可能という点である(Fig. 2.1b). Bang ら[10]は固相線以下の Sn-Pb 共晶合金について、クリープ試験法、引張試験法(以下従来引張法と記述する)および応力緩和試験法から得られた粘性特性(2次クリープ特性と緩和特性)を整理した.従来不明瞭であったこれら粘性特性の 関係について,基本的に良い一致を示した一方で,明確な原因は不明としながら も例外が存在したと報告している.ゆえに対象の材料および試験条件において 両過程の粘性特性を同等に扱ってよいかについては,比較検証の上で判断する 必要がある.しかし固液共存状態の合金については応力緩和試験の実施例がな く,当然両過程の粘性特性の比較の知見もない.これらの理由から,BTR の合 金に対して応力緩和試験法が使用できるか明らかでない.

以上より, BTR の合金にも適用できる論理的,実験的に確立された粘性特性取 得法は存在しない.本章では以下の論理構造により BTR の合金に適用できる新 たな手法を提案する[19].

- (1) 「固液共存状態においては変形時にひずみ硬化が生じない」と仮定する.
- (2) 変形全域がマクスウェル粘弾性モデルで一括に表現出来る.言い換えれば
 1次クリープと2次クリープを区別する必要が無くなる.
- (3) 変形全域の $t \sigma \varepsilon_{\text{total}}$ 関係から粘性特性算出のための $\log \sigma \dot{\varepsilon}_{\text{creep}}$ 関係 を連続的に得ることができる (Fig. 2.1c).
- (4) 定常応力が得られなくても粘性特性が取得できる.
- (5) 以上の手続きにより, BTR の合金の粘性特性が取得できる.

提案法で特性値を取得する際に必要となる試験は、「定常応力に達する前に引張 を停止し応力緩和させる試験」であり、以下引張-緩和試験と表記する. 因みにチクソキャスティング、レオキャスティングを対象とした合金の粘性特 性取得には、レオメータを使用する手法がよく見られる[4]. しかし Figueredo ら の研究からも分かる通り、この手法は低固相率(およそ 0.5 以下)の合金を対象 としている.BTR のような高固相率領域の合金を一定のせん断ひずみ速度で変 形させ続けた場合,不可逆的な損傷が発生することが分かっている[4].割れ予 測に必要なのは微視亀裂などの損傷を受けていない状態での粘性特性であるた め,この手法は本章の検討対象からは外す.



Fig. 2.1: Schematic views of measurement methodologies for determining rheological properties. [19]

2.2. 粘性特性値取得のための提案法の構成

まず初めに「Assumption 1: 変形時にひずみ硬化が生じない」が固液共存状態 において成り立つか考える. 再結晶率が 50%に達する時間*t*_{0.5}と焼きなまし温度 *T*について Eq. 2.2 の関係が知られている[15, 20-22].

$$t_{0.5} = C \exp(Q/RT) \tag{2.2}$$

ここで Q は再結晶の活性化エネルギー, R はガス定数, C は Zener-Hollomon parameter などを含む定数である. Eq. 2.2 より固相線温度 $T_{\rm m}$ における $t_{0.5}$ と温度 $T_{\rm m}/2$ における $t_{0.5}$ の比は下記の通りである.

$$t_{0.5}(T_{\rm m})/t_{0.5}(T_{\rm m}/2) = \exp(-Q/RT_{\rm m})$$
(2.3)

種々の材料における Q の文献値[21, 22]より計算したこの比は 10⁻⁵以下であった (e.g. 純 Al: exp(-158000/603R) \approx 1.1 × 10⁻⁹). 一般的な Al 合金では完全焼 きなまし時間はおよそ 2, 3 時間であることが知られている[23, 24]. Eq. 2.3 に $t_{0.5}(T_m/2) = 3$ h, exp($-Q/RT_m$) = 10⁻⁵を代入すると, $t_{0.5}(T_m) = 0.108$ sである. 回復に要する時間はさらに短いと考えられる.引張-緩和試験は少なくとも 2, 3 秒を要するため, 固相線近傍にそのまま Eq. 2.3 が適用出来ないとしても, 転位 の相互作用によるひずみ硬化の影響は無視できると考えられる.

Assumption 1 が成り立つ場合, 非弾性ひずみの構成則は塑性項を考慮する必要が なくなり, 粘性項のみに簡略化される.よって力学的に均質かつ単軸応力状態の 材料を考えると,その全変形過程は,マクスウェル粘弾性体モデル Eqs. 2.4-6 の みで表現できる.必然的に 1 次クリープと 2 次クリープの区別も存在しなくな る.

$$\varepsilon_{\text{total}} = \varepsilon_{\text{elastic}} + \varepsilon_{\text{creep}} \rightarrow \dot{\varepsilon}_{\text{total}} = \dot{\varepsilon}_{\text{elastic}} + \dot{\varepsilon}_{\text{creep}}$$
 (2.4)

 $\varepsilon_{\text{elastic}} = \sigma/E \rightarrow \dot{\varepsilon}_{\text{elastic}} = \dot{\sigma}/E$ Hooke's law (2.5)

 $\dot{\varepsilon}_{\text{creep}} = k\sigma^{n_{\text{eff}}} \qquad (\sigma \ge 0) \qquad \text{Norton's law}$ (2.6)

ここで*ε*totalは全ひずみ, *ε*elasticは弾性ひずみ, *ε*creepはクリープひずみ(ひずみ硬 化に寄与しない非弾性ひずみ), *σ*は応力, *E*はヤング率, *n*effはべき乗則指数, *k*は材料定数である.なお本章を含めた以降の章において,「クリープ」は転移 クリープなどの固体の合金におけるクリープとしての意味ではなく,単に連続 体力学においてダッシュポッドで表される粘性挙動を意味する. Eqs. 2.4-6 より Eq. 2.7 が導出される.

$$\log(\dot{\varepsilon}_{\text{total}} - \dot{\sigma}/E) = n_{\text{eff}}\log\sigma + \log k$$
(2.7)

この式が提案法で使用する関係式である. Eq. 2.7 はその導出過程からして恒常的に成り立つ.よって定常応力状態であろうとなかろうと, Eq. 2.7 の両対数プロットの傾き,切片から n_{eff} , logk が一意に定まる (Fig. 2.1c).

以上より提案法を用いれば,粘性特性取得に定常応力は必要ない.さらに引張過 程と緩和過程両方の粘性特性が 1 回の試験で得られる.マクスウェル粘弾性モ デルに従う限り両過程の粘性特性は原理的に一致するはずである.従って,両過 程で得られた粘性特性の一致具合を見ることでその妥当性を評価することも出 来る.なお Eq. 2.7 の利用にはヤング率が必要だが,引張-緩和試験に引き続けて 除荷試験を実施する事で取得が可能である. 2.3. 実験方法

2.3.1 水平式半凝固引張試験装置と実験条件

供試材は Al-5mass%Mg 合金を用いた.組成は Table 2.1 の通りである.本章で用いた試験装置は著者らが雄谷ら[25]の装置を参考に独自開発し,改良を加えた水平式半凝固引張試験装置[7,26]である(Fig. 2.2). 凝固割れの予測を目的とした熱応力解析に使用する特性値は、半凝固引張試験装置での取得が望ましいことと考えられる.理由は下記の通りである[6,9,11,12,17].

- ・ 固液共存状態の合金の強度は引張,圧縮,せん断といった応力状態により大
 きく異なる[6,11,17]
- ・ 半溶融法では温度保持によりミクロ組織が as cast から変質する(いわゆる"メルトバック") [6, 9, 12]

本装置では試験片表面の輝点をマーカーとしカメラで追尾することでひずみの 時間変化を測定している[7]. 初期ゲージ長さは約 7 mm とした. 試験片温度はゲ ージ領域で約±3 ℃ 以内のずれに収まることを確認した. 温度-固相率関係は Scheil-Gulliver モデルに従うとし Fig. 2.3 に示すように JmatPro ver.8.0 (Sente Software Ltd.)により算出した関係を用いた.

Table 2.1: Chemical composition of Al-5 mass pct Mg alloy (mass percent). [7]

Mg	Si	Mn	Fe	Cu	Zn	Ti	Ni	Al
4.702	0.093	0.411	0.179	0.033	0.018	0.012	0.008	Bal.



Fig. 2.2: Device for tensile testing after partial solidification: (a) general view and (b) top view [7].



Fig. 2.3: Relationship between temperature and fraction solid calculated by the Scheil–Gulliver model for Al–5mass%Mg alloy. [7]

実施試験は引張試験[7],除荷試験,引張-緩和試験[19],収縮拘束試験[19]の4種 で,各条件をTable 2.2 に示す.引張試験は従来引張法,引張-緩和試験と除荷試 験は提案法による粘性特性の算出にそれぞれ用いた.引張-緩和試験は応力が最 大引張強さに達する前に引張を停止し,応力緩和をさせる試験であり,収縮測定 試験はプルロッドを固定し,温度低下による凝固収縮と熱収縮のみを引張荷重 として測定する試験である.収縮測定試験は 2.3.2 項で説明する試験中の温度低 下の考慮に利用した.これらの試験の冷却速度はおよそ 0.4~1.0 ℃/s である. サンプリング周波数は荷重が 250 Hz,温度が 10 Hz である.試験片温度はシー ス径 0.5 mm の K 型熱電対を試験片中心から 10 mm オフセットした位置に挿入 して測定した.オフセットにより,熱電対による割れへの影響は無視できると見 做した.また特性値-温度関係の整理に用いる代表温度は,引張試験では最大応 力時,引張-緩和試験では緩和開始時の温度とそれぞれ定義した.

Tuble 2.2. Conditions of tests during solution. [19]						
	(i) tensile test ^[7]	(ii) unload test	(iii) tensile- relaxation test	(iv) restrained shrinkage test		
mold temperature	400 °C					
tensile speed, mm/s	0.5-0.01	(unbind)	0.05	(hold)		
frame rate*, fps	25-1000	250	250	60		

 Table 2.2: Conditions of tests during solidification. [19]

*equivalent to sampling amplitude of displacement

以下は特性値算出時の詳細事項に関して述べる.従来引張法では最大応力を見 掛けの定常応力と仮定した[7].試験温度については従来引張法では最大応力時 の温度,提案法においては緩和開始時の温度と定義した.ヤング率は除荷試験 (引張-緩和試験の後に連続して実施)における除荷直前の応力をスプリングバ ックひずみで除することで算出した.また真ひずみε,真応力σは Eq. 2.8 から算 出した.

$$\begin{cases} \varepsilon = \ln(l/l_0) \\ \sigma = F(1+\varepsilon)/A_0 \end{cases}$$
(2.8)

ここでFは引張り荷重, A_0 は試験片の初期断面積(320 mm²)である. l_0 とlはそれぞれ初期および現在のゲージ長さを示す.

2.3.2 引張-緩和試験における温度低下の影響の考慮

本提案法は 2.2 節からも分かる通り,一定温度下(一定固相率下)であることが 前提条件となっている.しかしながら,実際の引張-緩和試験は原理上試験中の 温度低下を完全になくすことは出来ない.よって測定されるひずみと応力の履 歴は Eq. 2.9 に示すように温度低下に伴う凝固収縮と熱収縮の影響を受ける.

$$\begin{cases} \varepsilon_{\text{Measured}}(T) = \varepsilon + \varepsilon_{\text{Thermal}}(T) \rightarrow \dot{\varepsilon}_{\text{Measured}}(T) = \dot{\varepsilon} + \dot{\varepsilon}_{\text{Thermal}}(T) \\ \sigma_{\text{Measured}}(T) = \sigma + \sigma_{\text{Thermal}}(T) \rightarrow \dot{\sigma}_{\text{Measured}}(T) = \dot{\sigma} + \dot{\sigma}_{\text{Thermal}}(T) \end{cases}$$
(2.9)

 $\varepsilon \geq \sigma$ が 2.2 節で述べた $\varepsilon_{total} \geq \sigma$, すなわち温度低下の無い理想的な状況で取得さ れたひずみと応力, $\varepsilon_{Thermal}(T) \geq \sigma_{Thermal}(T)$ が温度低下に起因するひずみと応力, $\varepsilon_{Measured}(T) \geq \sigma_{Measured}(T)$ が引張-緩和試験時に測定される実際のひずみと応力 である.よってεとσを求めるためには, X_{Measured}(T)からX_{Thermal}(T)を引く必要 があるが,このX_{Thermal}(T)は「引張-緩和試験と同一の冷却速度条件で実施した」 収縮拘束試験のひずみ,応力履歴と等しいと考えられる.したがって引張-緩和 試験結果から収縮拘束試験結果を引くことで,純粋な引張-緩和挙動が得られる. よって最終的な提案法の粘性特性導出式は Eq. 2.10 となる.表記の簡便のため, Eq. 2.10 では温度関数の表記および下付き文字を省略した.

$$\log\left[\left(\dot{\varepsilon}_{\rm M} - \dot{\varepsilon}_{\rm T}\right) - \frac{1}{E}\left(\dot{\sigma}_{\rm M} - \dot{\sigma}_{\rm T}\right)\right] = n_{\rm eff}\log(\sigma_{\rm M} - \sigma_{\rm T}) + \log k \tag{2.10}$$

なお, Eq. 2.10 の補正の際には, 引張-緩和試験と収縮拘束試験に関して, 時間基準ではなく, 温度基準で両試験のデータを合わせる必要が有ることに注意が必要である.また引張-緩和試験の各データに対して, 引張開始タイミングにおける *σ*_{Thermal}(*T*)のゼロ補正を行っている(Fig. 2.4).これは収縮拘束試験では凝固開始とともに引張荷重が生じるのに対し, 引張-緩和試験では引張開始前に荷重が立ち上がらないようボルトを緩めているためである.

また, 応力速度, ひずみ速度に関する連続的な変化のデータが必要になるため, 取得した応力・ひずみデータに関して平均化処理(時間平均)を加えることで, 測定ノイズの影響を抑えた. 平均化のための時間間隔は Table 2.3 にまとめた. この平均化処理を加えた応力・ひずみデータに対してそれぞれ 0.4 s, 2.0 s 間隔 で Excel の LINEST 関数を使うことで速度を算出した. 粘性特性取得に使用する データ範囲に関しては, 引張開始初期や緩和後半部では応力やひずみの変化に 対して実験ノイズが大きいため, 緩和開始前後の各 3 s 間とした.



Fig. 2.4: Schematic views of measurement methodologies for determining stress data that are applicable to the proposed method. [19]

	(i) tensile-relaxation test	(ii) unload test	(iii) restrained shrinkage test	
Temperature	0.20	0.20	0.24	
data, s	0.20	0.20		
Stress data, s	0.20	0.20	1.04	
Strain data, s	1.00	1.00	1.04	

Table 2.3: Time intervals when the data points were averaged. [27]

2.4. 結果と考察

2.4.1 試験結果

Figs. 2.5 and 2.6 に引張-緩和(+除荷)試験と収縮拘束試験の結果の一例をそれ ぞれ示す. なお Fig. 2.5 は平均化処理前, Fig. 2.6 は平均化処理後の結果である. 引張-緩和試験に関しては 2.3.2 項の補正を行った後に平均化処理を行っており, その結果を示したものが Fig. 2.7 である. ここで応力に関しては最大で約 0.5 MPa, 元の応力対比で 40%以上もの補正が行われたことが分かる.

またひずみに着目すると, Fig. 2.5 において,緩和過程(約12s以降の応力減少 過程)ではクロスヘッドを停止させているにも関わらず,ひずみが増加している ことが見て取れる.温度低下による収縮の影響を考慮した Fig. 2.7 においても同 様の現象が変わらずに確認できることから,それ以外の要因によりゲージ領域 のひずみが増加していることが示唆された.固相の材料に対する応力緩和試験 では緩和中のひずみは一定であるという仮定を用いることがあるが,本研究の ように試験片に温度勾配が存在し,ひずみを測定するゲージ領域とその領域外 で力学特性が大きく異なると考えられる場合にはこの仮定が成り立たないこと があることが示された.なおヤング率に関しては微小時間における応力・ひずみ 変化から算出する必要があるため,平均化処理前の Fig. 2.5 の生データを用いて 算出している.

51



Fig. 2.5: Time histories of the stress and strain behavior by the tensile-relaxation and unload test.



Fig. 2.6: Thermal stress and strain measured using the restrained shrinkage test. [19]



Fig. 2.7: Stress and strain histories during tensile and relaxation derived by the tensile–relaxation at 813K (540 °C) and restrained shrinkage tests. [19]

2.4.2 粘性特性值取得結果

Fig. 2.8 は従来引張法[7]と提案法を用いて得られた粘性特性の比較である.本グ ラフの傾きから得られるべき乗則指数n_{eff}と各条件の試験温度を併記した.提案 法では引張(赤線)と緩和(青線)両過程のデータが矢印の方向に連続して取得 されている.引張-緩和(十除荷)試験は各温度N=2で実施しており,n_{eff}は引 張-緩和全過程通して線形近似を行った場合の値をそれぞれ載せた.提案法に用 いるヤング率は温度毎にN=2の平均値とした.従来引張法ではプロットーつー つが一回の引張試験に対応し,3試験以上の結果から特性値を算出するのに対し, 提案法では1回の試験で特性値を算出可能なため,実験間で生じた誤差を確認 できる点もメリットであると言える.引張・緩和両過程のグラフは凡そ一致する 傾向を示した.よって本合金は固液共存状態においてマクスウェル粘弾性モデ ルに従い,本提案法による粘性特性値取得の妥当性が示唆された. **Fig. 2.8** の結果を特性値別と温度の関係に整理したグラフが **Fig. 2.9** である.従来引張法の結果には固相線以下で取得した高温特性も追記した[7].またここでは引張・緩和各過程別に算出した特性値を載せた.従来引張法と提案法どちらに関しても,固相率の低下に伴い n_{eff} は低下してニュートン流体における値 (n_{eff} = 1) に近づき,また k は増加するという傾向を示した.しかし n_{eff} に関して,従来引張法の値は 455 °C (fs = 0.95)において n_{eff} = 9.9 と提案法に比べ著しく高い値を示し,固相線以下の値に対して不連続であった.また提案法の値は固相線以下の値に対して可連続であった.また提案法の値は固相線以下の値に対して連続であるが,緩和過程の値 ($n_{\rm R}$)の方が引張過程の値 ($n_{\rm T}$)よりもやや高い傾向が見られた.



Fig. 2.8: Overlay of rheological data from both the conventional tensile and the proposed methods. [19]



Fig. 2.9: Relation between rheological properties and temperature: (upper side) effective power-law coefficient n_{eff} ; (lower side) material constant k.

2.4.3 取得法により生じたべき乗則指数neffの差の原因について

2.4.3.1 従来引張法と提案法におけるn_{eff}の差

2.1 節でも述べたように、Magnin ら[5]は、具体的な実験的根拠はないものの、半 凝固引張試験における最大応力時には既に微視損傷が存在しており、従来引張 法により取得された粘性特性はその影響を受けている可能性があると述べてい る.この示唆について,引張試験結果を基に考察を行った.Fig.2.10は引張試験 によって得られた真応力-真ひずみ曲線の一例(455 ℃, クロスヘッド速度 0.5 mm/s), Fig. 2.11 はそこから真応力速度と公称ひずみ速度の時間履歴を算出した 結果, Fig. 2.12 はひずみを算出するためのマーカー変位と応力の時間履歴を示し た結果である. Fig. 2.10 を見ると真ひずみが 2~6%の領域で定常応力状態が確 認でき、従来引張法での粘性特性取得に使用するデータとして問題ないように 見える. しかし Figs. 2.11 and 2.12 の結果を見ると,実は最大応力時に既に試験 片は損傷していた可能性が示唆される. Fig. 2.11 の緑の点線は、クロスヘッド速 度をゲージ長さで除した値であり、つまりクロスヘッド速度を公称ひずみ速度 に変換した値である.そして実際に取得された公称ひずみ速度履歴との比較よ り、ゲージ領域の変形速度は最大応力到達時(応力速度 =0)よりも手前でクロ スヘッド速度を上回り、その後クロスヘッド速度に収束したことが分かる. 試験 片がひずみ測定用のマーカー2 点の間で完全に破断した場合にゲージ領域の見 かけ上の変形速度がクロスヘッド速度に等しくなる点、および応力の時間履歴 から考えても、3.5 s 付近では既に鋳物は大きく損傷していることは疑いようが ない. そしてその損傷の開始タイミングとしてはゲージの変形速度がクロスへ ッド速度を上回った約 2.5 s の時点であることが考えられる. Fig. 2.13 の模式図 のようにゲージ領域で損傷が生じていると考えれば, Fig. 2.11 で見られた前述の 現象に説明をつけることが出来る.加えて Fig. 2.12 のマーカー変位の挙動を見 ても,約2.5 sを境に可動側変位の挙動が変化し,固定側変位が減少していることが分かり,損傷の発生が示唆されている.



Fig. 2.10: Stress strain curve by the tensile test (455 °C, crosshead speed: 0.5 mm/s).



Fig. 2.11: Time variations of stress and strain rate during the tensile test (Fig. 2.10).



Fig. 2.12: Stress and marker displacement behaviors of the tensile test (Fig. 2.10).



Fig. 2.13: Schematic of deformation and damage of specimen in section A of Fig. 2.11.

また, 引張試験のデータの一部に対して, 収縮拘束試験による補正を加えた上で 提案法を適用した結果を Fig. 2.14 に示す. 引張試験ではクロスヘッドを停止せ ず破断まで引っ張るため, 最大応力後は各々のクロスヘッド速度起因の見かけ 上のひずみ速度のまま, 応力が低下している. 引張開始初期は傾きが緩やかでか つ値にばらつきが大きいが, 最大引張強度の 30%程度の応力に達する辺りから, 引張-緩和試験に対して提案法を使用した際の緩和過程における値 (*n*eff ~4) と 良い対応を示した. また最大引張強度の 90%辺りから*n*eff =4 の直線から逸れる 結果となり, そのタイミングは Figs. 2.11 and 2.12 で考察した損傷回避タイミン グよりやや早いが, 凡そ一致したことから, 最大応力時に試験片が損傷していた 可能性が改めて示唆された. またクロスヘッド速度の異なるプロット(a), (b)は前 述の直線領域においても同一直線上ではなく, ややずれる結果となった. 実験間 誤差などがこのずれの要因だと考えられる.

以上を踏まえてFig.2.14に併記した455 ℃の従来引張法のプロットを見ると, 最大応力時の応力-ひずみ速度関係のみのプロットとなるため損傷の影響を含ん でおり,また1回の試験から1プロットのみの取得となるため,最終的な線形 近似曲線は実験間誤差の影響を大きく受けることが分かる.その結果従来引張 法のn_{eff}は過剰に大きい値を示したと考えられる.従って試験片の損傷の影響を 受けずに粘性特性値を取得するためには,最大引張強度に対しておよそ 30~ 90%程度の応力領域のデータに関して提案法を使用することが望ましいと言え る.またその際には引張・緩和両過程の両対数プロットの比較や,直線挙動から の逸れに注意することが重要である.

59



Fig. 2.14: The rheological data of the tensile test with at 455 °C by the proposed method; Crosshead speeds were (a) 0.5 and (b) 0.05 mm/s.

2.4.3.2 提案法において引張過程と緩和過程から算出したneffの差

ここでは提案法における緩和過程の値 ($n_{\rm R}$)の方が引張過程の値 ($n_{\rm T}$)より大きい傾向を示した原因について考察する.この原因としては試験中の温度低下を原因とした下記の2点が考えられる.

原因1. 試験中の温度低下に伴い,収縮応力・収縮ひずみが生じることの影響 原因2. 試験中の温度低下に伴い,粘性特性値自体が変化することの影響

なお本論文で言う収縮応力・収縮ひずみとは,凝固収縮および熱収縮に伴って生 じる応力・ひずみのことを指す. まず原因1について、Fig. 2.15 にそのメカニズムを図示した. 図中の点線が真の 値、実線が実験で得られる値を示しており、矢印の方向はプロットが得られる時 間的な流れの方向である.また灰色の矢印で温度低下に伴い生じる収縮応力の 影響を示している.時間経過(温度低下)に伴い実験値の値は収縮応力の影響に より過剰に見積もられることは、Figs. 2.5-2.7 で示した通りである.そして Fig. 2.15 の様に、引張過程と緩和過程では時間経過に伴う応力変化が正反対である ため、 $n_{\rm T}$ は真値より低めに、 $n_{\rm R}$ は真値より高めに算出されることになる.この 原因については収縮拘束試験による補正により対策をしているが、完全に影響 を排除出来ているかは不明である.しかしながら、真値が $n_{\rm T}$ と $n_{\rm R}$ の間に存在す るということを考えれば、従来引張法よりは信頼性の高い粘性特性値取得が可 能であると言える.また両過程における $n_{\rm eff}$ の差を見ることでその信頼性を確認 することが出来る点も提案法のメリットである.



Fig. 2.15: Mechanism-1 of the gap of effective power-law coefficient between both tensile and relaxation processes.

次に原因 2 について考える. Fig. 2.16 がそのメカニズムの模式図であり, Line(T), Line($T - \Delta T$)はそれぞれ()内の温度における真値 (傾き n_{eff} ,切片の直線k)を表す. 温度低下に伴って, n_{eff} が増加,k が低下することは Fig. 2.9 に示した通りであ る.温度低下が生じない場合,温度 T において引張変形を加え応力を σ (A)から σ (B)まで変化させた時のプロットは、当然点線 AB となり、Line(T)と一致する. しかしながら、実際は σ (B)の時点で ΔT だけ温度が下がっていたとする.その場 合,応力 σ (B),温度 $T - \Delta T$ での理想上のプロットは B ではなく D となるため、 応力・ひずみの温度補正を行ったとしても、実験的に得られるプロットは AD と なり、得られる傾きは Line(T), Line($T - \Delta T$)どちらよりも小さくなる.緩和過程 についても同様の考え方をすれば、 n_{R} は Line(T)と Line($T - \Delta T$)どちらよりも大き い値となる (真値 $tn_{T} \ge n_{R}$ の間).なおこの傾向が成り立つのは応力の測定領域 が Line(T)と Line($T - \Delta T$)の交点よりも左側にある場合であり、測定領域が右側で あれば傾向は逆転し、交点を跨ぐ場合は決まった傾向を示さなくなるため注意 が必要である.交点の位置log σ_X は Eq. 2.11 で求められる.

$$\log \sigma_X = -\frac{\log k(T - \Delta T) - \log k(T)}{n_{\text{eff}}(T - \Delta T) - n_{\text{eff}}(T)}$$
(2.11)

本実験においては $\log \sigma_X \sim 1.3 \ (\sigma_X \sim 20 \text{ MPa})$ であり、固液共存状態の全測定領域において理論上 $n_{\rm R} > n_{\rm T}$ の傾向であることが確認された.

即ち、 $n_{\rm R} - n_{\rm T} = 1 \sim 2$ 程度の差は理論上生じるものであり、かつ真値は両者の間に存在する.またその差が小さいほど測定結果の信頼性は高いと言える.なおそれ以上の差が生じた場合にはマクスウェル粘弾性体として扱う仮定そのものが成り立っていない可能性について考える必要がある.



Fig. 2.16: Mechanism-2 of the gap of effective power-law coefficient between both tensile and relaxation processes.
2.5 結言

従来,凝固割れ予測を目的とした熱応力解析の実施ために,固液共存状態の粘性 特性と,構成式の構築が試みられてきた.従来の粘性特性取得法は,固相線以下 の合金の2次クリープ特性取得をベースとしており,いずれも定常応力状態を 必要とする手法である.しかしながら,BTR の合金は粘性的挙動を示しながら も同時に脆性的でもあり,明確な定常応力が得られ難いという問題がある.加え て応力緩和試験法の固液共存状態への適用は,引張特性と緩和特性の比較なし では妥当性に欠ける.そこで本章ではBTR の合金に対して粘性特性取得が可能 な提案法を提案した.結論は下記の通りである.

- (1) 固液共存状態ではひずみ硬化が生じないという仮定を導入することで、変形 全域の構成則をマクスウェル粘弾性体モデルで表現した.これにより定常応 力状態でなくとも粘性特性の取得が可能になった.ゆえに提案法では明確な 定常応力が得られない BTR の合金での粘性取得が可能である.さらに提案 法から得られる引張と緩和両過程の粘性特性が原理的に一致することから、 提案法の妥当性を検証することも可能である.
- (2) 半凝固引張試験において避けがたい試験中の温度低下に関して、その影響を 取り除くため、収縮拘束試験により取得した温度低下起因の応力・ひずみ挙 動を用いて補正する手法を提案した。
- (3) 粘弾性特性を取得する際,従来の手法では除荷試験1回と,ひずみ速度を変 量した最低3回の引張試験の計4回の試験が必要であった.これに対し提案 法では引張-緩和-除荷試験最低1回と,従来の実験コストのおよそ75%削減

が期待できる.なお,温度低下を考慮するための収縮拘束試験については1 回の実施で全温度結果の補正が可能であるため,実験コストの増加は軽微で ある.

- (4) 実際に提案法を用いれば BTR の合金において粘性特性が取得できることを、 固液共存状態の Al-5mass%Mg 合金の試験により示した.また従来引張法と 結果を比較した所,従来引張法で見られた高固相率におけるn_{eff}の過剰な値 が改善され、固相線以下の値と連続的な傾向を示した.
- (5) 半凝固引張試験では最大応力時に既に試験片が損傷しており, 従来引張法で 取得した粘性特性はその損傷の影響を受けている可能性について実験的根 拠を示した.

参考文献

[1] S. Suyitno, W. Kool, L. Katgerman, Finite element method simulation of mushy zone behavior during direct-chill casting of an Al-4.5 pct Cu alloy, Metallurgical and Materials Transactions A 35(9) (2004) 2917-2926.

[2] J. Sengupta, S.L. Cockcroft, D.M. Maijer, A. Larouche, Quantification of temperature, stress, and strain fields during the start-up phase of direct chill casting process by using a 3D fully coupled thermal and stress model for AA5182 ingots, Materials Science and Engineering: A 397(1-2) (2005) 157-177.

[3] S. Kou, A criterion for cracking during solidification, Acta Materialia 88 (2015) 366-374.
[4] A.M. de Figueredo, A. Kato, M.C. Flemings, Viscosity of semi-solid A357 alloy in the transient high shear rate regime, Metallurgical Science and Technology 18(2) (2000) 32-36.
[5] B. Magnin, L. Maenner, L. Katgerman, S. Engler, Ductility and rheology of an Al-4.5% Cu alloy from room temperature to coherency temperature, Materials Science Forum, Trans Tech Publications, 1996, pp. 1209-1214.

[6] J.C. Gebelin, M. Suery, D. Favier, Characterisation of the rheological behaviour in the semi-solid state of grain-refined AZ91 magnesium alloys, Materials Science and Engineering: A 272(1) (1999) 134-144.

[7] R. Takai, A. Matsushita, S. Yanagida, K. Nakamura, M. Yoshida, Development of an Elasto-Viscoplastic Constitutive Equation for an Al-Mg Alloy Undergoing a Tensile Test during Partial Solidification, MATERIALS TRANSACTIONS 56(8) (2015) 1233-1241.

[8] M. Braccini, C.L. Martin, A. Tourabi, Y. Bréchet, M. Suéry, Low shear rate behavior at high solid fractions of partially solidified Al–8 wt.% Cu alloys, Materials Science and Engineering: A 337(1-2) (2002) 1-11.

[9] E. Giraud, M. Suery, M. Coret, Mechanical Behavior of AA6061 Aluminum in the

Semisolid State Obtained by Partial Melting and Partial Solidification, Metallurgical and Materials Transactions A 41(9) (2010) 2257-2268.

[10] W.H. Bang, K.H. Oh, J.P. Jung, J.W. Morris, F. Hua, The correlation between stress relaxation and steady-state creep of eutectic Sn-Pb, Journal of Electronic Materials 34(10) (2005) 1287-1300.

[11] D.G. Eskin, Suyitno, L. Katgerman, Mechanical properties in the semi-solid state and hot tearing of aluminium alloys, Progress in Materials Science 49(5) (2004) 629-711.

[12] A. Zama, K. Toshimitsu, T. Watanabe, H. Chiba, T. Toriyama, M. Yoshida, Comparison of mechanical characteristics between semi-liquid state and semi-solid state in Al–Mg alloys, Journal of Japan Institute of Light Metals 61(9) (2011) 446-451.

[13] M. Mabuchi, H. Iwasaki, K. Higashi, An investigation of shear deformation in a semisolid state of a high strain rate superplastic Si3N4p/Al-Mg-Si composite, Acta Materialia 46(15) (1998) 5335-5343.

[14] Y. Chino, M. Kobata, H. Iwasaki, M. Mabuchi, An investigation of compressive deformation behaviour for AZ91 Mg alloy containing a small volume of liquid, Acta Materialia 51(11) (2003) 3309-3318.

[15] C. Roucoules, P.D. Hodgson, S. Yue, J.J. Jonas, Softening and microstructural change following the dynamic recrystallization of austenite, Metallurgical and Materials Transactions A 25(2) (1994) 389-400.

[16] E. Giraud, M. Suéry, M. Coret, High temperature compression behavior of the solid phase resulting from drained compression of a semi-solid 6061 alloy, Materials Science and Engineering: A 532 (2012) 37-43.

[17] O. Ludwig, J.-M. Drezet, C.L. Martin, M. Suéry, Rheological behavior of Al-Cu alloys during solidification constitutive modeling, experimental identification, and numerical study, Metallurgical and Materials Transactions A 36(6) (2005) 1525-1535.

[18] B. Hannart, C. Frederic, W.R. Schalwijk, Light Metals, The Minerals, Metals, and Materials Society (1994) 879-887.

[19] A. Matsushita, R. Takai, H. Ezaki, T. Okane, M. Yoshida, A New Theoretical Approach Based on the Maxwell Model to Obtain Rheological Properties of Solidifying Alloys and Its Validation, Metallurgical and Materials Transactions A 48(4) (2017) 1701-1707.

[20] J.E. Burke, D. Turnbull, Progress in Metal Physics, Progress in Metal Physics 3 (1952).

[21] C. Sellars, M., J. Whiteman, A., Recrystallization and grain growth in hot rolling, Metal Science 13(3-4) (1979) 187-194.

[22] C. Sellars, M., Modelling microstructural development during hot rolling, Materials Science and technology 6(11) (1990) 1072-1081.

[23] C.R. Brooks, Principles of Heat Treating of Nonferrous Alloys, Heat treating, ASM Handbook, vol. 4(9th edn.), ASM International (1991), pp. 707–709

[24] C.R. Brooks, Principles of Heat Treating of Nonferrous Alloys, ASM Handbook, ASM International1991, pp. 707-709.

[25] S. Oya, M. Ohtaki, M. Kobayashi, K. Kobayashi, Embrittlement of Cu-Zn Alloys in the Solidification Process, Transactions of the Japan Institute of Metals 27(8) (1986) 623-631.
[26] 千葉浩行, 植木徹, 鳥山隆成, 遠藤至, 小林昂光, 吉田誠, その場観察によるアルミニウム

合金の固液共存温度域における力学的特性の取得, 軽金属 61(4) (2011) 135-141.

[27] A. Matsushita, N. Tomoaki, T. Okane, M. Yoshida, Crack Prediction for a Partially Solidified Lead-free Bronze Casting Using Thermal Stress Analysis, Journal of Materials Processing Technology 249 (2017) 46-56.

3章

固液共存状態の Al-Mg 合金の力学特性に鋳物の初期欠陥および変形 時の損傷が及ぼす影響

3.1 緒言

熱応力解析による凝固割れ予測の実施に必要な固液共存状態の粘性特性取得 と構成式構築という課題に対して、2章では脆性温度領域のために明確な定常応 力状態を示さない合金に適用可能な粘性特性取得手法(以下,損傷回避法と呼ぶ) を提案した.そして従来手法(2章の従来引張法)と損傷回避法で取得した特性 値を比較した結果、「半凝固引張試験では最大応力到達時に既に試験片が損傷し ており、従来引張法で得られた粘性特性はその損傷の影響を受けている」という 可能性が示唆された.材料の損傷による変形挙動への影響に関しては1.4節でも 述べたように、材料内の初期欠陥分布によっては変形に伴い損傷が進行するこ とで見かけ上均質な伸びを生じ得ることが示唆されており、このことからも定 常応力状態の関係を使用する従来引張法で得られた粘性特性値が損傷の影響を 受けていることは十分に考えられる.

そこで本章では2章の半凝固引張試験において押湯を追加することで,初期 欠陥量を低減させ,力学特性値への影響を調査する.即ち,粘性特性値に及ぼす 損傷の影響の低減という課題に関して,2章では取得法での対策を試みたのに対 し,本章では物理的に損傷を低減することで対策を図り,その効果を検証する. そして2章での結果(従来引張法,損傷回避法)と本章の結果(押湯+従来引張 法,押湯+損傷回避法)を突き合わせることで,損傷回避法が実際に損傷の影響 を低減できていたのかについて検証する.また,その他力学特性値に初期欠陥量 +変形中の損傷が及ぼす影響についても併せて調査する.

3.2 先行研究

本節では本研究の先行研究として行われた川田らの研究[1, 2]についてまとめる. なお押湯効果(静水圧効果)を変量して固液共存状態での引張試験を行った 従来研究について,他の研究機関からの報告はなされていない.

川田らは第2章で述べた水平式半凝固引張試験に関して,Fig. 3.1 に示すよう な押湯を追加した試験片での引張試験を新たに実施し,その際の力学特性値(強 度,破断伸び,粘性特性)を取得している.Fig. 3.2 に押湯有無の違いによる粘 性特性と破断伸び(延性)の結果の比較を示す.押し湯付加の効果によりn値が 低下,A値が増加していることが分かる.また伸びについては押湯により向上す る傾向を示した.なお,ポロシティ率についても言及しており,押湯により7.4% から3.4%に低減したと報告している.以上の結果を踏まえて川田らは,構成式 および割れクライテリアにおいて押湯依存性の考慮の必要性があると結論付け ている.

第2章で得られた結果を踏まえて彼らの研究について考察すると,押湯を付 与した条件で得られた粘性特性値が,損傷回避法で得られた粘性特性値に近づ いていると見ることが出来る.即ち,押湯効果により初期ポロシティ率を低減さ せたことにより,変形時の損傷の影響が低減し,結果として損傷回避法での値に 近づいた可能性が考えられる.この仮説を検証するため,本章では押湯効果を更 に大きくしポロシティ量を低減させることで,従来引張法と損傷回避法の結果 が更に近づくのか調査を行う.

70



Fig. 3.1: Dimensions of the specimens: (upper side) with riser; (lower side) non riser.[1]



Fig. 3.2: Mechanical properties of the partially solidified Al-5wt.%Mg alloy.[2]

3.3 実験方法

3.3.1 実験装置

基本的な実験装置の構成は2章および川田らの研究と同様である.異なる点 は試験片形状とそれに伴う上部断熱ボードの構成であり,Fig.3.3に示した.こ の変更の要点,および変更による実験への影響を下記に整理する.

- 変更点1. 固定端側の押湯部から注湯することにより,注湯穴を無くし,試験片形 状を左右対称にした.
- 変更点2. 上部断熱ボードを2段重ねにし,押湯高さを40mmにした.なお2段目の押湯部ボードを撤去することで20mm 押湯条件での実験も可能になっている.(2段目の中央部のボードは40mm 厚であり,1段目の穴を塞 ぐ様になっている)
- 変更点3. 最終凝固部の断熱材の材質・形状を変更した.
 - 影響1. 最終凝固部近傍の温度分布が左右対称に近づき,最大温度位置が安定することで引張試験時の割れ位置が安定した.
 - 影響2. 押湯高さが 20 mm から 40 mm に増加したことで,川田らの実験よりも さらに初期欠陥が低減したと考えられる.また,押湯無し条件を合わせ た3水準の実験結果の比較が可能になった.
 - 影響3. 最終凝固部の冶具に比較的消耗し難い断熱材を使用することで,交換頻 度が低減した.これにより実験歩留まりと試験片形状の繰り返し精度が 向上した.また山形形状にしたことで応力集中の緩和が期待される.



Fig. 3.3: Schematic of the tensile test device in chapter 3.

Fig. 3.4 に実際の試験装置写真を載せる. 凝固収縮時に押湯が拘束される事で 生じる荷重を低減するため, 押湯穴の内周には 1 mm 厚の断熱ペーパーを巻いて いる.また注湯時には静水圧によって上部断熱ボードが持ち上がらないように 重しを載せている.押湯上面の穴は, 空気による冷却を防ぐため, また撮影時の 熱ゆらぎを低減するために, 注湯後は断熱ペーパーで覆っている (Fig.3.4c 矢印 部).





Fig. 3.4: Photographs of the tensile test device.

試験片形状の変更に伴い,温度分布測定を行った.測定位置は Fig. 3.5a に示 すように,最終凝固部を中心に試験片長手方向±10 mm の範囲である.測定結果 の一例を Fig. 3.5b に示す.2回の試験の結果,注湯から凝固完了までの最大温度 差は約 5.8 ℃ であった.

また,最終凝固部の断熱部に関しては,厚さ2mmのムライト板(有限会社三 和理研)の上に最大厚部で5mm程度の山型に加工した長さ50mmの断熱ボー ド(ニチアス株式会社製)をアロンセラミック(東亞合成株式会社製)で貼り付 けた後,ボード部をアロンセラミックでコーティングすることで作製した.なお, 高引張速度条件での試験に関しては,ロードセルの許容荷重5kNを考慮し,試 験片断面積を減少させるために上記ボードの厚みを片側約2mmずつ増してい る.

76



Fig. 3.5: Temperature distribution measurement: a) measurement positions, b) measurement results.

3.3.2 供試合金

供試合金も2章および川田らの研究と同様である(AC7A). 合金組成に関しては, Table 3.1 に示すように製造ロットの違いによりやや差が生じているものの,特性値を比較する上で問題にはならないと判断した.

Table 3.1: Chemical composition of the Al-Mg alloy (mass%).

	Mg	Si	Mn	Fe	Cu	Zn	Ti	Ni	Al
In Chap.2	4.702	0.093	0.411	0.179	0.033	0.018	0.012	0.008	Bal.
In Chap.3 and 4	4.876	0.098	0.405	0.167	0.030	0.021	0.009	0.010	Bal.

3.3.3 実験条件

実験手順に関しては 2 章の引張試験と同様である.その他条件については Table 3.2 にまとめた.試験温度は最大応力到達時を代表温度として定義した.冷 却速度は比較対象の実験条件と同じ約 0.46 °C/s であることを確認している.引 張速度の違いにより 1 試験あたりの撮影時間が異なるため,フレームレートは 引張速度に合わせて変更している(高引張速度:高 fps,低引張速度:低 fps).ま た揺らぎへの対策として,一部実験では窓開放直後に約 3 mm 厚の耐熱テンパッ クスガラスを撮影部へ被せた.

応力値を算出する際に使用する荷重値については,摩擦の影響を考慮した. 試験片破断後に引張を継続すると検出される荷重を摩擦荷重とし,出力範囲全域 に渡りオフセットしている.破断を伴わない実験に関しては摩擦を計測するこ とが不可能なため,破断を伴う実験における凡その平均値である 25 N でオフセ ットした.(最終凝固部の)試験片断面積については,破断したものについては ノギスで計測した値を用いた.また押湯をつけていない実験に関しては凡その 平均値である 204 mm²で,川田らの実験値に関しては 219 mm²で一律として補 正をかけなおした上で生の実験データから応力-ひずみ曲線や力学特性値を算出 し直すことで,算出方法を同等の条件に近づけた上での実験結果として比較し た.

Video camera					
Frame rate, fps	60, 125, 250				
wtShutter speed, s	1/frame rate				
Resolution, pixel	1024×2048				
Lens magnification, x	2.0				
Others					
Mold temperature, °C	400				
Test temp. (at Max. stress), °C	455, 520, 540				
Tensile speed, mm/s	0.02, 0.05, 0.1, 0.5				

Table 3.2: Experimental conditions

3.3.4 粘性特性值算出方法

本項では従来引張法を適用した際の詳細条件について述べる. Fig. 3.7 に実際 に取得した時間-真応力曲線および時間-真ひずみ曲線の一例を示す. ひずみ速度 ε_c の算出は時間-ひずみ曲線を 9 次の多項式で近似し,その微分形式に最大応力 (流動応力 σ_{flow} と見做す)時の時刻を代入することで行った. 近似式の作成には Fit Equation Analyzer Ver. 1.0E を使用し,近似範囲は σ_{flow} の 30%を初めて示した 時刻から σ_{flow} 到達後始めて σ_{flow} の 90%を下回った点とした (Fig. 3. 15). なお真 応力値が低下しなかった実験に関しては,破断直前の時刻までを近似範囲とし た. また 8 次の多項式近似の結果も併せて確認することで,上記結果が変曲点 の影響を受けていないことを確認している.

なお,損傷回避法については後述の通り特性値の算出が出来なかったため,詳細は割愛する(基本的には第2章に従って算出を試みた).



Fig. 3.7: Example of time-stress and time-strain curves (0.05 mm/s, 455 °C).

3.4 実験結果と考察

3.4.1 ポロシティ観察

高井らの先行研究[2]において,押湯の追加により鋳物のポロシティ量が低減 することが確認されている.また第1章の従来研究においては,固液共存状態 の合金を対象としたものではないが,欠陥の量や分布により,変形時に損傷を伴 い見かけ上均質な伸びを生じることが確認されている.そこで固液共存状態の 合金においても,初期欠陥の違いが変形挙動に影響を与えているのか確認する ため,試験片の断面観察を行い,定性的ではあるがポロシティの量や分布などを 確認した.

樹脂込めした試験片に対して SiC 研磨紙を用いて表面出し(#2400 まで)を した後,研磨時のポロシティ形状の変質を防ぐために真空樹脂込めにより表層 のポロシティ内に樹脂を充填し,再度#2400 まで研磨後に DP スプレー(9,3 µm) にて琢磨を実施することで観察試料を作製した.なお観察対象とする試験片は, 押湯高さ 40 mm と押湯無しの条件についてそれぞれ①引張試験を実施し破断し たもの,②引張試験装置に鋳込み,拘束フリーの状態で凝固させたもの,の2条 件である計 4 条件とした.そして引張方向のポロシティの分布,変形が分かる ように,底面に対して水平に試験片中心を切断した面を観察した(Fig.3.7 参照). ①の代表温度は,川田らの研究で特に押湯高さの影響が大きかった 455 ℃ を対 象とした.

Fig. 3.8 に観察結果を示す. 拘束なしの条件に関しては,赤線で囲んだ領域に 関して画像解析により算出したポロシティ率を記載した. ガス欠陥と見られる 丸い形状のポロシティはその量や分布にばらつきが大きいものの,収縮巣に関 しては押湯を設けることで半定量的ではあるが低減していると考えられる. 特 に試験片外表面でその差は顕著であった. また引張試験後の画像から,押湯有無 によりその破断形態が異なることが確認できる(赤丸部).この違いは,押湯な し条件では外表面および内部に欠陥が分散しており,これが連結・進展したもの と考えられる.即ち,押湯無し条件は,変形中の鋳物の損傷により,マクロな視 点で見ると見かけ上延性的な変形を示すことが示唆された.



Fig. 3.7: External appearance of the specimen.



Fig. 3.8: Internal appearance of the specimens.

3.4.2 強度と伸びの比較

Fig. 3.9 に押湯条件の違いによる応力-ひずみ曲線(代表温度 455 ℃,引張速度 0.05 mm/s)の違いを示す.また押湯条件の違いによる力学挙動変化を定量的に 評価するため,最大応力およびその際のひずみ量を比較した結果が Fig. 3.10 and 11 である.まず最大応力に関しては,押湯が高いほど,また温度が低い(固相 率が高い)ほど大きな値を示している.押湯高さの上昇が鋳巣やポロシティを低 減させて,(空隙率まで考慮に入れた)実際の固相率が増加したことにより温度

低下と同様の影響を及ぼしたと考えられる.

その一方で、最大応力時のひずみ量は押湯高さに対する明確な傾向が見られ なかった.ただし、押湯高さ 40 mm 条件に関しては、引張速度や固相率に依ら ず全て1%未満となり、他の押湯高さ条件よりも低くなった.常温の鋳物におい ては、一般的に鋳物が健全になる(欠陥量が低減する)ほど、伸びや強度といっ た機械的特性は向上することが知られている.今回の実験結果は、最大応力は常 温の鋳物の知見と同様であったが、伸びに関しては反する結果を示した.これは 3.4.1 項でも示唆した通り、押湯 40 mm 条件では欠陥が少なく、鋳物本来の伸び を測定していたのに対し、押湯なし条件に関しては、損傷の影響を含んだ見かけ 上の伸びを測定していたためだと考えられる.



Fig. 3.9: Effect of riser height on stress-strain curve. (455 °C, 0.05 mm/s)



Fig. 3.10: Relation between riser height and maximum stress: (upper side) 455 °C, 0.05 mm/s; (lower side) 455 °C, 0.1 mm/s.



Fig. 3.11: Relation between riser height and strain at maximum stress: (upper side) 455 °C, 0.05 mm/s; (lower side) 455 °C, 0.1 mm/s.

3.4.3 粘性特性の比較

本章の目的の一つに,「損傷回避法で取得した粘性特性が,実際に損傷の影響 を低減できているか」の検証がある.そのため,緒言でも触れたように Table 3.3 に示す条件において取得した粘性特性を比較する.

Table 3.3: Measurement conditions to compare the rheological properties.

	押湯高さ 40 mm	押湯高さ 20 mm	押湯無し(0 mm)
従来引張法	本研究	Ref. 2	Ref. 3
損傷回避法	-	-	本研究

押湯高さ 40 mm 条件では, 3.4.2 項で述べたように伸びが殆ど見られなかった ため,応力速度変化に伴う連続的なひずみ速度の変化を算出することが困難で あり,損傷回避法による粘性特性値は算出できなかった.従来引張法に関しても, 粘性特性取得が出来たのは代表温度 455 ℃ の試験でのみである.また押湯無し +従来引張法の組み合わせ条件に関しては,高井らのデータ[3]を基に,試験片 の断面積の考慮の方法を 3.3.3 項で述べた基準に統一し直したため,文献値とや や値の差が生じている.なお押湯無し+損傷回避法のデータは,従来引張法の算 出に用いた複数の応力-ひずみ曲線全ての引張過程に対して適用しているため, プロット数が多くなっている.適用範囲は最大応力の 30%~90%を示した範囲 とし,代表温度は 90%時点での温度とした.

Fig. 3.12 に各条件で取得した粘性特性値の比較結果を示す.まず従来引張法の結果について比較すると、押湯高さの増加に伴い、 n_{eff} は低下、kは増加する傾向を示した.さらに損傷回避法の結果と突き合わせると、押湯高さ 40 mm+従

来引張法の条件における粘性特性は,押湯無し+損傷回避法の条件の結果と凡 そ一致した.即ち,粘性特性取得の観点において,損傷回避法は押湯高さの増加 と同等の効果「損傷の影響の低減」を示すことが確認された.

なお Fig. 3.9 に示した各条件の応力-ひずみ曲線において応力立ち上がり部分 の傾きが異なることから,押湯なし条件では定常応力到達以前から鋳物の損傷 が発生しており,損傷回避法でも損傷の影響を完全に排除することは出来てい ないと考えられる.しかし2章で述べた通り,両対数グラフ上の実験データが 引張の進行に伴って直線から逸れていくか否かを確認することでその影響の程 度を確認することが出来るという点も,従来手法に対する損傷回避法の強みで ある.



Fig. 3.12: Comparison of the rheological properties between the various conditions (Table 3.3).

3.5 結言

本章では、2章で提案した損傷回避法の有効性の追加検証として、半凝固引張 試験片の押湯高さを変量した実験を実施し、力学特性値と押湯高さ・取得方法の 関係について調査した.得られた結果を以下に示す.

- (1) 押湯高さの増加に伴い、引張強さの増加が確認された.この原因としては、
 半定量的ではあるものの押湯により初期欠陥量が低減したことが一因として考えられる.
- (2) 最大応力時の伸びは押湯高さとの相関が見られず, 押湯 40 mm 条件では 1% 未満と最も伸びが小さくなった. 断面観察結果と併せた考察より, 押湯効果 が少なく, 初期欠陥量が多い試験片では, 引張変形中に欠陥が連結・進展す ることで見かけ上の伸びを示すことが示唆された.
- (3) 2 章で述べた従来引張法により取得したべき乗則指数n_{eff}は,押湯高さの増加に伴い減少する傾向を示した.この変化は,見かけ上の伸びを特性値算出に用いていたため,即ち損傷の影響を受けていたためであると考えられる.
- (4) 押湯なし条件に損傷回避法を適用した結果は、押湯 40 mm 条件に従来引張 法を適用した結果と良い一致を示した.このことから、損傷回避法は損傷の 影響を低減して粘性特性を取得可能であることが示された.

参考文献

[1] 川田康貴,高井量資,武野瑛,吉田誠,Al-Mg 系合金の半凝固状態の力学特性に及ぼす押し
 湯の影響,鋳造工学 全国講演大会講演概要集 第 163 回全国講演大会講演概要集,公益社団法
 人 日本鋳造工学会,2013, pp. 43-43.

[2] 高井量資,川田康貴,吉田誠,押し湯が Al 合金の固液共存状態の力学特性に及ぼす影響と 凝固割れ性との関係,鋳造工学 全国講演大会講演概要集 第 164 回全国講演大会講演概要集, 公益社団法人 日本鋳造工学会,2014, pp. 62-62.

[3] R. Takai, A. Matsushita, S. Yanagida, K. Nakamura, M. Yoshida, Development of an Elasto-Viscoplastic Constitutive Equation for an Al-Mg Alloy Undergoing a Tensile Test during Partial Solidification, MATERIALS TRANSACTIONS 56(8) (2015) 1233-1241.

第3章

第4章

鉛フリー青銅における固液共存状態の粘性特性値取得と 熱応力解析による金型鋳造の割れ予測

4.1 緒言

青銅鋳物は高い耐食性から水周り製品に使用されてきた.その製造方法は砂 型鋳造が主流であるが,生産性や作業環境の向上の観点から金型鋳造の実施が 試みられている.その際に問題となるのが凝固割れや冷間割れと呼ばれる鋳造 時の割れ欠陥であり,剛性の高い金型では砂型よりも拘束力が強いため,割れ が生じやすい.割れ欠陥の対策としては熱応力解析による割れ予測が注目され ており[1,2],鋳造過程の熱応力解析の実施には固液共存状態を含めた高温度域 の合金の構成式が不可欠となる.固液共存温度域の合金は粘性特性を示すこと が確認され,力学特性値取得実験や構成式の構築が種々のアルミニウム合金に おいて従来試みられてきた[3-5].しかし銅合金においては固液共存状態の力学 特性取得の知見は少なく[6-8],特に粘性特性を取得した報告例はない.その原 因の一つとして固液共存状態の合金は,粘性的挙動を示しつつも脆性体でもあ るという相反する性質を持っているため,明確な定常応力を示し難いという問 題が考えられる.

本章では、3章で述べた著者らが独自に開発した明確な定常応力挙動を示さ ない固液共存状態の合金に適用可能な粘性特性値取得法[9]を用いることで、固 液共存状態の銅合金の粘性特性値の取得を試みる.そしてその特性値を用いた 熱応力解析の結果が、実験で確認された割れを説明することが出来るか検討す る.

93

4.2節では鉛フリー青銅の固液共存状態における粘弾性構成式の構築について, 4.3節では熱応力解析結果の比較検証のために実施した水道メーター鋳物の金型 鋳造試験について,4.4節では4.2節で構築した構成式を使用した熱応力解析に ついて述べる.そして4.5節では応力とひずみの履歴に着目して実験と解析の比 較および考察を行う.なお本章は公益社団法人日本鋳造工学会銅合金研究部会 および銅合金金型鋳造研究部会における研究テーマ[10-13]の一環として実施し たものであることをここに記載する.

4.2 固液共存状態における鉛フリー青銅の粘弾性特性値の取得

4.2.1 供試合金

本章では鉛フリービスマス青銅(JIS 規格: CAC902)を供試合金とした(以下,「青銅」はこの合金を示す).本合金は水道法の改正に伴う水道水中の鉛量の 基準強化(2003年より0.01 mg/L以下に改正)に対応するために2006年にJIS H5120で制定された鉛含有量0.25%以下の鉛フリー銅合金鋳物の一つで,被削 性や鋳造性の向上を目的として添加されている鉛をビスマスに置換することで 鉛フリー化を行っている.

組成は Table 4.1 の通りで,温度-固相率関係は JmatPro による計算値を利用した (Fig. 4.1).計算においては合金組成の入力が必要となるが,Cu 合金の Bi 成分が考慮できない仕様のため,Bi のみ非考慮で計算した.

Table 4.1: Chemical composition of the bismuth alloy (wt.%). [14]

Cu	Sn	Zn	Bi	Pb
84.5-90.0	4.0-6.0	4.0-8.0	1.0-2.5	< 0.25



Fig. 4.1: Relationship between temperature and fraction of solid for the partially solidified bismuth bronze. [14]

4.2.2 実験方法

実験装置は 3 章と同じ水平式半凝固引張試験装置を用いた.サンプリング周 波数は荷重が 250 Hz,温度が 10 Hz とした.均熱はゲージ領域(約 10 mm 長さ) で約±4 ℃ であった.

4.2.2.1 鉛フリー青銅における半凝固引張試験の問題点

Fig. 4.2 に予備試験として実施した半凝固引張試験の結果の一例を示す.また 参考として、3 章で述べた Al-5%Mg 合金(JIS: AC7A,以下 Al-Mg 合金と表記) の結果を併記した.青銅では赤丸で囲んだ部分において応力が急落し、その後定 常応力を示している.行った青銅引張試験の内、8 割程度が同様の挙動を示した. Fig. 4.3 は引張試験時の撮影画像を示したものである.伸びながら微視亀裂が進 展している様子の Al-Mg 合金に対して、青銅では試験片表面に凝固シェルが形 成されており、シェルが割れてめくれ上がっている様子が見て取れる.両合金共 に固液共存温度域が広く、基本的にはマッシー型(粥状)凝固を示す合金ではあ るが、青銅の方が溶解温度が高いため外気温との差が大きく、撮影部(覗き窓部) で薄いシェルを形成してしまったと考えられる. なお表面の白い物質は蒸発後 に再凝固した亜鉛の結晶である. 撮影画像と応力-ひずみ曲線の突き合わせによ り、このシェルの破断が Fig. 4.2 で見られる応力の急落の原因であることが確認 された.



Fig. 4.2: Examples of the stress strain curves in the partially solidified state: (a) CAC902 at 892 °C (fs ~ 0.94); (b) AC7A at 530 °C (fs ~ 0.91) [15].



Fig. 4.3: Examples of the surfaces of the specimens during the tensile tests: (a) CAC902; (b) AC7A.

第4章

粘性特性の取得に関して、Al-Mg 合金では最大応力を流動応力と見做すこと により,損傷の影響を含むことが示唆されているものの、従来引張法の利用が可 能ではあった.しかしながら、青銅の場合では最大応力を流動応力とする仮定は 明らかに成り立たない.そこでシェル破断後の定常応力を流動応力と見做して 従来引張法を適用した結果が Fig.4.4 である.同一引張速度における定常応力の ばらつきが大きく、両対数グラフで直線傾向を得ることが出来なかった.図中の 点線は線形近似を行った結果であるが傾きは負の値を示してしまった.なお決 定係数 R² は約 0.04 であり、この近似曲線には何ら信頼性が無いことを示してい る.即ち、青銅の固液共存状態における粘性特性値の取得に関しては、従来引張 法では大まかな傾向を取得することすら不可能であると言える.Fig.4.4 の値の ばらつきに関しては、シェル破断により試験片の断面積が低下することで、実際 の真応力が3章で定義した算出式から大きく外れることが主たる要因と考えら れる.しかしながら、シェル破断により低減する断面積は試験毎にランダムであ り、破断後の試験片からシェル破断部の面積率を目視で区別することも困難な ため、断面積の補正による結果の改善は出来なかった.



Fig. 4.4: Rheological property of CAC902 obtained by the conventional tensile method.

4.2.2.2 損傷回避法の利用による粘弾性特性の取得

前述の通り, 青銅では試験片表面に形成するシェルが原因で, 従来引張法による粘性特性値取得は不可能であった. そこで3章で提案した損傷回避法を適用することで, シェル破断前のデータから粘性特性を取得することとした. ひずみをシェル表面の変位から算出することには変わりないため, シェル形成の影響を排除することは出来ないが, 粘性特性値の傾向すら取得出来ない現状における対策としては有効であると考えられる.

実施試験は引張-緩和試験,除荷試験,収縮拘束試験の3種で,各条件をTable 4.2 に示す. その他基本的な試験条件は3章と同様である.

	(i) tensile-	(ii) unload test	(iii) restrained
	relaxation test		shrinkage test
pouring temperature, °C		1100	
mold temperature, °C		500	
tensile speed, mm/s	0.05	(unbind)	(hold)
frame rate*, fps	250	250	25

Table 4.2: Experimental conditions of tensile-relaxation, unload,and restrained shrinkage tests. [14]

*equivalent to sampling amplitude of displacement
4.2.3 実験結果

Fig. 4.5 に引張-緩和(+除荷)試験の結果の一例(補正&平均化処理前)を示 す. Fig. 3.5 で示した Al-Mg 合金の結果と比較すると,ひずみのノイズが大きく かつ伸びの挙動が殆ど見られない事が分かる.ノイズが大きい原因としては,試 験温度が 300 ℃ 近く高いため,撮影画像が受ける熱ゆらぎの影響がより顕著に なる点が挙げられる.加えて,Fig. 4.2 から分かるように,青銅では Al-Mg 合金 と異なり試験片表面が黒く,デンドライトの凹凸による光点が観察できないた め,表面に付着した亜鉛結晶をマーカーとしている.画面内で比較的サイズの小 さい結晶をマーカーとしているものの,デンドライトの光点よりは数倍以上大 きく,画像解析によるマーカー変位追尾精度は低下している.伸びの挙動が殆ど 見られない原因としては,シェルの剛性が内部より高いために,実際の伸びより も小さい値が算出されている可能性が考えられる.Fig. 4.6 が収縮拘束試験の結 果(平均化後),Fig. 4.7 が温度低下補正&平均化後の引張-緩和試験結果であり, 温度低下補正をしても上記傾向に変わりが無いことが分かる.



Fig. 4.5: Histories of the stress and strain by the tensile-relaxation-unload test at 802 °C.



Fig. 4.6: Thermal stress and strain measured using the restrained shrinkage test.



Fig. 4.7: Stress and strain histories during tensile and relaxation by Figs. 4.4 and 4.5.

Eq. 4.1 に改めて損傷回避法で使用する関係式を示す. 前述の, ひずみが殆ど 測定されない問題により, 今回の引張-緩和試験における引張過程の大半におい て, この関係式の左辺の真数が負の値となってしまった. 結果として, Fig. 4.8 に おけるプロットは緩和過程で取得されたものが殆どである. また, 真数は正から 負へ連続的に変化しているため, 非常に小さい正の値を取る領域が存在する. こ のことが原因で, Y 軸の値が急落する箇所が複数確認された. この急落自体は実 際の粘性特性とは外れた傾向であるため, 粘性特性取得の精度は Al-Mg 合金に 比べて大きく低下している. しかしながら, 温度上昇(固相率低下)により単調 にn=1に近づくという傾向は確認できた.

$$\log(\dot{\varepsilon}_{\text{total}} - \dot{\sigma}/E) = n_{\text{eff}}\log\sigma + \log k \tag{4.1}$$

Fig. 4.9 に取得した粘弾性特性をまとめた. 固相率の低下に伴い *E*, *n*eff は減少し *k* は増加する傾向が確認された. これは黄銅[16]のヤング率や Al-Mg 合金[3]の粘 弾性特性の取得結果と同様の傾向であった. 以上より, 測定精度および値の信頼 性として Al-Mg 合金の結果には劣るものの, 固液共存状態における青銅の粘弾 性特性について, 世界に先駆けて取得に成功したと言える.

102



Fig. 4.8: Rheological data of the partially solidified bismuth bronze by the damage avoidance method.



Fig. 4.9: Visco-elastic properties of the partially solidified lead-free bronze. [14]

4.3 水道メーター鋳物の金型鋳造実験および熱応力解析

4.3.1 実験方法

解析のバリデーションのため、金型鋳造試験を実施した[17]. 金型寸法および 熱電対による温度測定位置を Fig. 4.10 に示す. 金型はベリリウム銅と鋳鉄製で、 中子はレジンコーテッドサンド、熱電対は K型(シース径:型温用 φ0.5 mm, 鋳物温度用 φ1.0 mm)を用いた. 金型には離型剤としてアセチレンブラックを塗 布した.供試合金は 2 章と同じ青銅であり、80 kVA 高周波誘導炉にて 1270±10 °C に溶解し注湯した.また金型余熱温度は 220,320 °C, 抜型時間は割れとの相関 を調べるために注湯開始から 11~28 s と変量した.割れ位置については、浸透 探傷試験を行うことで外観割れを確認した.



Fig. 4.10: The mold dimensions and measurement point of the mold temperature (white plot). [14]

4.3.2 解析条件

流動凝固・熱応力連成解析をフルモデルで行った. ソルバーは ProCAST (developed by the ESI Group 2013, Visual-Cast 8.6)を用いた. 要素は1次四面体要素で、メッシュサイズは鋳物部が2mm,他が5mmとした. 全要素数は約70万である. 鋳物の構成式は ProCAST の Elasto-viscoplastic model を用い、粘性挙動は Norton モデルを用いた. 用いた構成式を Eqs. 4.2-4.5 に示す.

 $\varepsilon_{\text{total}} = \varepsilon_{\text{elastic}} + \varepsilon_{\text{plastic}} + \varepsilon_{\text{viscoplastic}} \tag{4.2}$

$$\varepsilon_{\text{elastic}} = \sigma/E$$
 (4.3)

$$\sigma = \sigma_0 + H \,\varepsilon_{\text{plastic}} \tag{4.4}$$

$$\dot{\varepsilon}_{\text{viscoplastic}} = \frac{1}{\eta} \exp\left(\frac{-Q}{RT}\right) \sigma^p \tag{4.5}$$

加工硬化パラメータ Hと活性化エネルギー Qを0,降伏応力のを固相線温度以上で0にすることで、マクスウェル粘弾性粘弾性モデルに等しくなり、4.2節で 取得した粘弾性特性値から構成式を構築出来る.ηはkの逆数である.また比較 のために、Eq. 4.2 における粘塑性ひずみの項を無視した弾塑性モデルでの解析 も行った.この構成式に必要なパラメータは粘弾塑性モデルと同じものを用い た.解析時間は鋳物の最大温度が固相線-10°C(825°C)に達する時点までとし た.流動凝固解析における終了時点での鋳物温度は全領域で560°C以上であっ たため、加工硬化の影響は無視できるレベルであり、加工硬化パラメータ H は 0 で問題ないと考えられる.鋳物の熱物性は JMatProの計算値を用いた.青銅の 材料パラメータを Fig. 4.11 に示す.4.2節で実験的に取得したデータは赤色で、 計算値は黒色でプロットした.また neff は青色プロットの様に fs=0で1になる

ように入力した. なお固相率と温度の関係については Fig. 4.1 に示した通りであ り、平行凝固モデルより計算した値を用いている. JmatPro で算出された固相線 は、シャイル凝固モデルの場合(600℃)と平衡凝固モデルの場合(835℃)で 計算結果が大きく異なり、本研究では平衡凝固モデルで算出された固相線が適 切であると判断した.これは引張試験によって取得した最大引張強度と温度の 関係(Fig. 4.12)において,約 840 ℃ を境に挙動の変化が見られたためである. しかしながら JmatPro では固相率以外の解析に必要な特性値が平衡凝固モデル で計算不可なものがあったため, Fig. 4.13 のようにシャイル凝固モデルで計算し た特性値を平衡凝固モデルの固相率に合うようにスライドさせることで対処し た. また ZST が約 950 ℃ (Fig. 4.12) であることから, この温度以上のヤング率 は0とした.Be 銅と鋳鉄とレジン砂の力学特性値,物性値は ProCAST 内の preset データをそれぞれ用いた(Fig. 4.14). Be 銅と鋳鉄は弾性体モデル,中子は剛体 モデルとした. Be 銅に関しては Preset データの中で比較的合金組成が近いもの として、熱物性は純銅のものを、弾性特性は Cu-10AINi のものを使用した. 熱伝 達係数と Be-Cu 型の熱伝導率については、まず初めに流動凝固解析を実施し、 解析の鋳物温度履歴が型温条件 220 ℃の実験結果と合うようにフィッティング を行い決定した(Table 4.3, Fig. 4.15).

初期温度は鋳物 1200°C, 金型 220°C, 中子 300°C とした. 湯口範囲 (Fig. 4.16 の赤色領域)のみを断熱, それ以外の外周面からは空冷状態で抜熱 (10 W/m²K) する条件として解析を実施した. 注湯条件については, 湯口に内接する円 (緑色の実線)から流速 0.05 m/s で湯が充填される条件にすることで, 注湯完了までの時間が 2.6 s と, 4.3.1 項で述べた実験での充填時間 2.7 s と同等になった. 拘束条件は型の熱膨張による過剰な圧縮応力が生じないように, Fig. 4.16 に示すように対称拘束を導入した.





Fig. 4.11: Properties of the lead-free bronze for the analysis. [14]



Fig. 4.12: Maximum stress of the lead-free bronze in the tensile tests. [14]



Fig. 4.13: Example of data fitting by the Scheil equation to the equilibrium one. [14]





Fig. 4.14: Typical properties of the other materials for the analysis: (a) beryllium copper, (b) cast iron, (c) resin-coated sand. [14]



Fig. 4.15: Experimental and analytical temperature histories at the point of the casting. [14]

contact pair	mold-mold			mold-core				casting-core		
Temperature, °C	all temperature			all temperature				all temperature		
HTC, W/m ² K	2000			500				500		
contact pair		mold-casting								
Temperature, °C	620	650	660	700	800	830	840	860	890	910
HTC, W/m ² K	20	40	80	200	300	500	500	4800	4800	8800
contact pair	mold-casting									
Temperature, °C	920	950	960	980	10	000	1010	1050	1100	1300

Table 4.3: Heat transfer coefficients for the analysis of the permanent mold casting. [14]



Fig. 4.16: Schematic representation of boundary conditions for the analysis. [14]

4.3.3 結果と考察

Fig. 4.17 に浸透探傷試験による外観検査の様子を示す.Fig. 4.18 にまとめたように、割れは大きく分けて3か所(リング部、ネック部、上面部)に発生した.また鋳造条件とこれら割れの発生状況について Table 4.4 に整理した.解析結果としては、Fig. 4.18 に白丸で示した4点、すなわち実験で割れを生じた3箇所(リング部、ネック部、上面部)と、割れの生じなかった湯道部における節点での出力について着目した.Figs. 4.19 and 4.20 にこれら節点における静水圧応力 σ_m 、相当塑性ひずみを g^p 、最大偏差主応力 σ'_1 、相当塑性ひずみ速度 g^p の温度履歴をまとめた.グレーの背景の範囲は固液共存凝固領域を示す.実線が粘弾塑性解析,点線が弾塑性解析の結果である.4.4節では、まず4.4.1-4.4.3項で割れ発生箇所別に粘弾塑性解析の結果(実線)と実験結果の比較を行う.次に4.4.4項で粘弾塑性解析(実線)と弾塑性解析(点線)の差について調査する.最後に、パラメータ毎の割れ予測の可能性について4.4.5項にまとめる.



Fig. 4.17: A result of the penetrant testing for the cracks during the permanent mold casting.



Fig. 4.18: Schematic representation of boundary conditions for the analysis. [14]

(e means crack and b means similikage). [14]						
Mold temp., °C	Demolding	Ring	Neck	Upper surf.	Well	
	time, s	section	section	Section	section	
220	11	С	-	S	-	
220	14	С	S	C, S	-	
220	17	С	-	S	-	
220	28	С	C, S	S	-	
320	16	С	_	S	_	
320	28	С	C, S	С	_	

 Table 4.4: Relations between casting conditions and crack locations

 (C means crack and S means shrinkage)

 [14]





Fig. 4.19: Temperature histories of hydrostatic stress and effective plastic strain at the four points (solid line indicates E-VP results and dashed line indicates E-P results):(a) neck section, (b) ring section, (c) upper surface section, (d) well section. [14]







4.3.3.1 割れ位置毎の解析結果と実験結果の突き合わせ

A) ネック部

実験において、ネック部の強制破面を観察すると、一部デンドライト破面を確認することが出来た.即ちここでの割れは、凝固割れを含むことが示唆された. また Table 4.5 より、ここでの割れは最大抜型時間条件(28s)でのみ外観から確認された.後述の図(Fig. 4.21)にあるように解析結果におけるネック部の凝固完了時刻は約9sであったことから、実験においても、28s時点でネック部の凝固は完了しているはずである.このことから、ネック部では凝固後に凝固割れ(亀裂開口)および冷間割れ(亀裂進展)が生じたと考えられる.

まず解析結果が凝固割れを示唆出来ているか,凝固完了前の結果に着目した. Figs. 4.19a and 4.20a より,ネック部では4つ全てのパラメータ ($\sigma_m, \varepsilon_s^p, \sigma'_1, \varepsilon_s^p$) が fs=0.92-0.99 の範囲で上昇もしくはピークを示した.この挙動が凝固割れを示 唆していると考えられる. 4.4.5 項で述べる割れ予測パラメータの導出にも用い られるように, $\varepsilon_s^p や \varepsilon_s^p$ はポロシティ発生と相関があると考えられている[18].ま た σ_m の上昇は、固液共存状態の合金において液相が負圧になることを意味する ため、ポロシティ発生を促進させ、凝固割れを引き起こすと考えられる.

次に実験での割れが冷間割れを含んでいた点について、凝固後の解析結果から考察を行った.ネック部をはじめ割れが生じた箇所での σ_m は fs=0.99 から急増した.一方実験で割れを生じなかった湯道部 (Fig. 4.19d) では σ_m は fs=0.99 を境に急低下して圧縮応力を示し、両測定箇所の挙動は明らかに異なった. Lalpoorら[19]も Al 合金の DC 鋳造の研究において、高い引張の静水圧応力下で固相線以下の割れが生じやすいと報告している. $\sigma'_1 \geq \varepsilon^p_s$ は凝固後、緩やかに上昇し続けた. σ'_1 の方向は、おおよそ実験の割れ方向に対して垂直方向に等しいことが確認された.以上より、 σ_m が主に割れ発生を、 σ'_1 が主に割れ開口を促進させ、冷間

割れが生じたと考えられる.また $\overline{\mathcal{E}}_{s}^{p}$ は開口量と相関があると考えられる.

上記の考察により、実験での割れが最大抜型時間条件でのみ確認された点に ついて、解析結果から説明がつけられる. Figs. 4.21 and 4.22 は Figs. 4.19a and 4.20a における $\sigma_m \geq \sigma'_1$ 、および ε_s^p の温度履歴を時間履歴に変換したグラフであり、図 中の赤線は実験での抜型時間に対応した時刻を示している. Fig. 4.23 は, Fig. 4.21 で示した Phase A-C (6.8~28 s) における割れ欠陥の推移のイメージを描いたネ ック部の断面の模式図である. Phase A (fs=0.92~0.99) では前述の通り凝固割れ が生じると考えられる. 実験において 28 s まで外観から割れが確認されなかっ たことから、この凝固割れは主に内部で発生したと考えられる. Phase B で σ'_1 の 上昇に伴って亀裂が開口し、Phase C で亀裂が表面に達することで初めて割れ欠 陥として外観から検知可能になったと考えることが出来る.



Fig. 4.21: Time histories of hydrostatic and maximum principal deviatoric stress at the neck section. [14]



Fig. 4.22: Time histories of effective plastic strain at the neck section. [14]



Fig. 4.23: Cross-sectional images of crack propagation in the neck section, corresponding to phases A–C in Fig. 4.21. [14]

B) リング部

リング部は抜型時間に拠らず全ての実験条件で割れを生じた(Table 4.4). こ の実験結果を解析結果から説明するため、ネック部と同様に $\sigma_m \ge \sigma'_1$ 、 ε_s^p の時間 履歴を確認した. Fig. 4.24 をみると、 $\sigma_m \ge \sigma'_1$ は共に凝固末期で急増し、凝固完 了直後にピークに達した. この $\sigma_m \ge \sigma'_1$ のピークに対応して ε_s^p が急増した(Fig. 4.25). その後の ε_s^p 増加量は 11-28 s 間で 0.43%とネック部の 5.1%と比べ非常に 小さかった. 以上の結果から、 $\sigma_m \ge \sigma'_1$ のピーク発生付近で割れが生じ、その後 の割れ開口はわずかだったと考えられる. ピーク発生時刻は最短抜型時間条件 の 11 s よりも早いため、この考察は全条件で割れが確認された本実験結果に対 して矛盾しない.



Fig. 4.24: Time histories of hydrostatic and maximum principal deviatoric stress at the ring section. [14]



Fig. 4.25: Time histories of effective plastic strain at the ring section. [14]

C) 上面部

実験において上面部では外引けと割れが併せて生じていた. Table 4.4 に示す ように、上面部の欠陥には抜型時間との相関は確認できなかった. Figs. 4.19c and 4.20c の解析結果をみると、凝固完了直後に、 $\sigma_m \ge \sigma'_1$ はピークに達し、 ϵ_s^2 は急増 しており、割れ発生が示唆された. しかしながら実験において、上面部ではリン グ部と異なり必ずしも全ての条件では割れが見られていない. リング部(Figs. 4.19b and 4.20b)と上面部(Figs. 4.19c and 4.20c)の解析結果を比べると全体的な 傾向は同様であった. ただし、ピーク近傍である 800~790 °C においては、上面 部の各パラメータはリング部よりも低い値を示した. σ'_1 に関してはこの比率(上 面部/リング部)はおよそ 0.68 であり、これは亀裂開口を促進させる力が上面部 のほうが弱いことを示唆している. この差が実験で見られた上面部とリング部 の結果の差の一因だと考えられる. なお湯道部では Figs. 4.19d and 4.20d に示す ように σ'_1 の値に対して約 10 倍の圧縮の静水圧応力が生じていたため、実験で割 れが確認されなかったと考えられる.

4.3.3.2 弾粘塑性解析と弾塑性解析の差

Fig. 4.19 を見ると、 $\sigma_m \geq \varepsilon_s^p$ については弾粘塑性解析(実線)と弾塑性解析(点線)に大きな差は見られなかった。Fig. 4.20 では、4 つの箇所全てにおいて、弾粘塑性解析の σ'_1 は ε_s^p のピーク発生温度付近でピークを示した。一方弾塑性モデルの σ'_1 履歴はピークを示さず、4 測定点間の差がほとんど見られなかった。これは応力のひずみ速度依存性(Eq. 4.5)の考慮の有無による差だと考えられる。以上の結果より、粘性を考慮しない弾塑性解析では ε_s^p 履歴の違いが σ'_1 履歴に反映されないため、亀裂進展や冷間割れの予測に σ'_1 を用いるべきでは無い。

4.3.3.3 割れ予測パラメータの有効性

Fig. 4.26 に弾粘塑性解析における Hot tearing indicator (HTI)の分布を示す.HTI はネック部のみ相対的に高い値を示した.HTI はデンドライトコヒーレント温 度から固相線までの相当塑性ひずみの積算値[20]のため,Fig. 4.19 の ϵ_s^p の履歴か ら考えても上記結果は容易に推測できる.ひずみ積算値の割れ予測パラメータ としてはこの他に Damage porosity $g_{p,d}$ [18, 21]や effective tearing strain Δε (integrated critical strain, ICS) [22, 23]が従来提案されている.

$$HTI \equiv \int_{t_c}^{t_s} \sqrt{\frac{2}{3}} \dot{\boldsymbol{\varepsilon}}^p : \dot{\boldsymbol{\varepsilon}}^p dt$$
(1)

$$g_{p,d} = \int_{t_f}^t g_s \left[\dot{\varepsilon}_{xx}^{vp} + \dot{\varepsilon}_{yy}^{vp} + \dot{\varepsilon}_{zz}^{vp} \right] dt \tag{2}$$

$$\Delta \varepsilon(w_{\nu}, w_d) = \begin{cases} 0 & \text{for } p_l \ge p_c \\ \int_{t(p_l < p_c)}^{t(g_s = g_s^{\text{nof}})} (w_{\nu} \cdot \operatorname{tr}(\dot{\boldsymbol{\varepsilon}}_s^p) + w_d \cdot \bar{\boldsymbol{\varepsilon}}_s^p) dt & \text{for } p_l < p_c \end{cases}$$
(3)

上式で使用している記号は Table 4.5 にまとめた. Damage porosity と ICS も式か

ら分かるように残留液相によるヒーリングの停止する温度から固相線温度まで の積算値であり、HTIと同様に原理的に冷間割れは予測できない. それに対して 静水圧応力は、前項までに述べたようにその履歴が凝固割れおよび冷間割れの 有無と良い一致を示した. また粘性を考慮した解析モデルにおいては、最大偏差 主応力の履歴が割れ開口と相関があることが示唆された. 以上より、熱応力解析 を利用して鋳造過程で生じうる全ての割れ欠陥の対処を試みるのであれば、粘 性を考慮した解析を実施し、HTI のようなひずみ積算値パラメータだけではな く σ_m や σ'_1 の履歴ついても着目する必要がある.

また偏差応力成分は塑性変形に寄与するため、鋳塊の変形予測解析において も粘性の考慮が精度向上に繋がることが予想される.



Fig. 4.26: Distribution of the hot tearing indicator (HTI) by the elasto-viscoplastic analysis. [14]

Table 4.5: Nomenclature:	*1	[20],	*2	[18],	, *3	[23]
--------------------------	----	-------	----	-------	------	------

t_s, t_c	time at solidus and at coherency temperature *1
$g_{p,d}$	damage porosity *2
g_s	solid fraction *2, 3
$\dot{\varepsilon}_{\chi\chi}^{vp},\dot{\varepsilon}_{yy}^{vp},\dot{\varepsilon}_{zz}^{vp}$	visco-plastic strain rates *2
t_f	time when the feeding flow is cut off *2
$\Delta \varepsilon$	effective tearing strain, or integrated critical strain (ICS) *3
W_v, W_d	volumetric, deviatoric strain factor *3
$g_s^{ m nof}$	fraction of solid at advanced coalescence *3
p_l, p_c	pressure in liquid, critical liquid pressure *3
$\overline{\dot{\epsilon}_s^p}$	effective viscoplastic strain rate *3

4.4. 結言

固液共存状態における合金の力学特性値の取得は,近年の熱応力解析による 割れ欠陥予測ニーズの増加によってより重要となっている.この温度範囲にお ける合金は粘性挙動を示すことが知られているが,これまで銅合金において固 液共存状態の粘性特性を取得した研究はなされていなかった.そこでまず本研 究では,著者らが独自開発した定常応力状態を必要としない粘性特性値取得法 を用いることで,鉛フリー青銅の固液共存状態における粘性特性を取得し,実験 的に根拠のある粘性を考慮した構成式の構築を試みた.次に,割れ予測解析との 突合せを目的として,金型鋳造試験を実施し水道メーター形状の青銅鋳物を作 製した.最後に,その青銅鋳物を対象として,実験データを基に構築した上記の 構成式を用いた流動凝固・熱応力解析を実施した.実験で割れを生じたネック部, リング部,上面部の3箇所と,割れを生じなかった湯道部の計4箇所について, 解析で得られた静水圧応力,相当塑性ひずみ,最大主偏差応力,相当塑性ひずみ 速度の履歴を調査した.結果は以下の通りである.

- (1) 世界に先駆けて,青銅の固液共存状態における粘性特性値を取得した.これ により,実験的根拠のある粘弾性構成式を構築することが可能となった.
- (2) HTI のような凝固中のひずみ積算値パラメータはその定義からして原理的 に凝固後の割れを予測することは出来ない.それに対して静水圧応力は、そ の履歴から凝固割れと冷間割れの両方が予測できる可能性がある.割れ発生 箇所でのみ fs=0.99 から静水圧応力の急増が確認された.また凝固割れが確 認された箇所では、fs=0.92-0.99 でも静水圧応力の上昇が見られた.

(3)実験結果および弾粘塑性解析の結果より、最大偏差主応力は割れ開口を促進 させるということが示唆された.一方で弾塑性解析では最大偏差主応力は、 割れ発生箇所と割れを生じなかった箇所でほとんど同じ結果を示した.よっ て冷間割れを含めた鋳造時の割れ予測を目的とする熱応力解析においては、 応力のひずみ速度依存性を考慮することで、予測精度の向上が期待される.

参考文献

 H.W. Stoll, Casting Design Issues and Practices, Casting Design and Performance2009, pp. 1-8.

[2] J. Sengupta, S.L. Cockcroft, D.M. Maijer, A. Larouche, Quantification of temperature, stress, and strain fields during the start-up phase of direct chill casting process by using a 3D fully coupled thermal and stress model for AA5182 ingots, Materials Science and Engineering: A 397(1-2) (2005) 157-177.

[3] R. Takai, A. Matsushita, S. Yanagida, K. Nakamura, M. Yoshida, Development of an Elasto-Viscoplastic Constitutive Equation for an Al-Mg Alloy Undergoing a Tensile Test during Partial Solidification, Materials Transactions 56(8) (2015) 1233-1241.

[4] L.J. Colley, M.A. Wells, D.M. Maijer, Tensile properties of as-cast aluminum alloy AA5182 close to the solidus temperature, Materials Science and Engineering A 386(1) (2004) 140-148.
[5] B. Magnin, L. Maenner, L. Katgerman, S. Engler, Ductility and rheology of an Al-4.5% Cu alloy from room temperature to coherency temperature, Materials Science Forum, Trans Tech Publications, 1996, pp. 1209-1214.

[6] S. Oya, M. Ohtaki, M. Kobayashi, K. Kobayashi, Embrittlement of Cu-Zn Alloys in the Solidification Process, Transactions of the Japan Institute of Metals 27(8) (1986) 623-631.

[7] F.T.H. Dörnenburg, C.H. Dickhaus, S. Engler, Mechanical Properties of Solidifying Shells of Copper Alloys.(In German.), Metall 50(11) (1996) 734-737.

[8] K. Manabu, Deformation Characteristics of Mushy/Semi-Solid Metals (In Japanese),
 Monthly J. Inst. Ind. Sci., University of Tokyo 52(9) (2000) 367-375.

[9] A. Matsushita, R. Takai, H. Ezaki, T. Okane, M. Yoshida, A New Theoretical Approach Based on the Maxwell Model to Obtain Rheological Properties of Solidifying Alloys and Its Validation, Metallurgical and Materials Transactions A 48(4) (2017) 1701-1707. [10] 吉田亮子, 丸山徹, 明石巌, 明石隆史, 岡根利光, 山下庄平, 小舘貞治, 森拓樹, 小林武, 青銅の金型鋳造における凝固割れ形態, 鋳造工学 全国講演大会講演概要集 第 160 回全国講演大会講演概要集, 公益社団法人 日本鋳造工学会, 2012, pp. 18-18.

[11] 吉田亮子, 丸山徹, 吉田誠, 明石巌, 明石隆史, 山下庄平, 森拓樹, 小舘貞治, 青銅金型鋳造の凝固割れ性に及ぼす鋳造条件と抜型時間の影響, 鋳造工学 全国講演大会講演概要集 第 163 回全国講演大会講演概要集, 公益社団法人 日本鋳造工学会, 2013, pp. 24-24.

[12] 中澤智顕, 吉田誠, 明石巌, 明石隆史, 吉田亮子, 丸山徹, 岡根利光, 山下庄平, 森拓樹, 小 舘貞治, FEM による流動凝固・熱応力解析を用いた青銅金型鋳造における割れ予測の試み, 鋳 造工学 全国講演大会講演概要集 第 163 回全国講演大会講演概要集, 公益社団法人 日本鋳造 工学会, 2013, pp. 25-25.

[13] 松下彬,中澤智顕,吉田誠,明石巖,明石隆史,吉田亮子,丸山徹,岡根利光,山下庄平,森 拓樹,ビスマス青銅の固液共存状態における粘弾性構成の構築と金型鋳造における凝固割れの 予測の試み,鋳造工学 全国講演大会講演概要集 第 167 回全国講演大会講演概要集,公益社団 法人 日本鋳造工学会,2015, pp. 86-86.

[14] A. Matsushita, N. Tomoaki, T. Okane, M. Yoshida, Crack Prediction for a Partially Solidified Lead-free Bronze Casting Using Thermal Stress Analysis, Journal of Materials Processing Technology 249 (2017) 46-56.

[15] 高井量資,松下彬,柳田章吾,中村浩一郎,吉田誠,半凝固状態における引張試験を用いた Al-Mg 系合金の弾粘塑性構成式の構築,軽金属 63(9) (2013) 310-317.

[16] N. Kasuya, T. Nakazawa, A. Matsushita, T. Okane, M. Yoshida, Mechanical Properties of a Partially Solidified Cu-Zn Alloy, Metallurgical and Materials Transactions A 47(4) (2016) 1661-1667.

[17] T. Nakazawa, M. Yoshida, R. Yoshida, T. Maruyama, I. Akashi, T. Akashi, S. Yamashita,H. Mori, T. Kodate, An attempt to predict cracks of bronze in a permanent mold casting by

thermal stress analysis by the finite element method (In Japanese), Reports of 163th JFS Meeting 163(24) (2013) 25.

[18] Z. Lin, R.K. Huff, Prediction of hot tear defects in steel castings using a damage based model, Modeling of casting, welding, and advanced solidification processes—XII. The Minerals, Metals & Materials Society, Warrendale (2009) 329-336.

[19] M. Lalpoor, D.G. Eskin, G. ten Brink, L. Katgerman, Microstructural features of intergranular brittle fracture and cold cracking in high strength aluminum alloys, Materials Science and Engineering: A 527(7-8) (2010) 1828-1834.

[20] J. Guo, J.Z. Zhu, Prediction of hot tearing during alloy solidification, The 5th Decennial International Conference on Solidification Processing SP07, University of Sheffield, UK, 2007, pp. 549-553.

[21] C.A. Monroe, C. Beckermann, J. Klinkhammer, Simulation of Deformation and Hot Tear Formation using a visco-plastic Model with Damage, Modeling of Casting, Welding, and Advanced Solidification Processes-XII, eds. SL Cockcroft and DM Maijer, TMS, Warrendale, PA (2009) 313-320.

[22] T. Subroto, A. Miroux, D. Mortensen, M. M'Hamdi, D.G. Eskin, L. Katgerman, Semiquantitative predictions of hot tearing and cold cracking in aluminum DC casting using numerical process simulator, IOP Conference Series: Materials Science and Engineering 33(1) (2012) 012068.

[23] M. M'Hamdi, A. Mo, H.G. Fjær, TearSim: A two-phase model addressing hot tearing formation during aluminum direct chill casting, Metallurgical and Materials Transactions A 37(10) (2006) 3069-3083.

第5章

イメージベースモデリング手法を利用した

固液共存状態の合金の粘弾性特性値予測とその有効性の検証

5.1 緒言

鋳造過程において発生する割れ欠陥の対策として昨今注目されている熱応力 解析の利用には、固液共存状態の合金の構成式とそのパラメータとなる力学特 性値が必要であり、その実験的取得の重要性に関しては、緒論に述べた通りであ る.また4章では著者らの提案した損傷回避法がAI合金以外にも有効であるこ とを示し、加えて割れ予測のための熱応力解析に粘性を考慮した構成式を用い ることの重要性を示唆した.しかしながら固液共存状態の応力-ひずみ曲線の実 験的取得に関しては、試験片表面のシェル形成による測定精度の低下など、その 技術的課題、困難さについても示される結果となった.

以上の結果を受けて本章では、実験的根拠を持ちつつ、容易・迅速に応力-ひ ずみ曲線を取得出来る新たなマクロ力学特性予測法を提案する.この手法は課 題の3つ目「合金組成および鋳造条件の多様化というニーズに対して、解析に 必要となる固液共存状態の合金の構成式およびその構築法はどうあるべきか」 に対しての最終的な目標である汎用構成式構築の実現に役立てられると考えて いる.

131

5.2 提案手法の概要と本章の構成

今回提案する固液共存状態の合金に対するマクロ力学特性値予測手法は,前述の通りイメージベース有限要素法とマルチスケール解析を併用した手法である.大まかな手順について下記に示す.

- 1. 組織凍結試験を実施し、2D 凝固組織画像を実験的に取得する
- 2. 画像処理ソフト等を用い,取得した画像を固液2相モデルとしてソルバーに取込む
- 3. 固相と液相にそれぞれの力学特性値を入力する
- 4. 実験の引張解析を模擬した境界条件を与え、応力解析を実施する
- 5. 解析結果からマクロ力学特性値を算出,応力-ひずみ曲線を作成する
- 6. 解析的に作成した応力-ひずみ曲線を利用して,実験時と同様に力学特性 値を求める

上記解析に必要とされるのは,固相の特性値,液相の特性値,固液2相体の組 織モデル,の3つの情報であり,これらから固液2相体の特性値を求める.冷却 速度や合金組成等によって組織形状が変化することは従来知られているため, それらの影響を本手法にて調査する場合には,上記3つのうち組織モデルのみ を変量・取得すれば良いということになる.即ち,種々の合金種や鋳造条件に対 してその変化が組織形状と結び付けられるものであれば,その条件に対応した 組織画像を用いることで,固液共存状態の引張試験を実施せずに構成式を構築 できる.本章においては固相率と冷却速度を変量した組織画像に対して実際に 特性値予測を行った.

また本手法は解析上で引張試験を模擬するため、任意の変量パラメータ以外

の条件を常に同一に保つことが可能であり、その変量パラメータと力学特性値 の関係を明らかにする上で強力なツールとなることが期待される.

本章でも Al-5%Mg 合金を供試合金として研究を進めた. 5.3 節では,1章の 従来研究で触れたイメージベース有限要素法の適用時の課題についてその対策 を説明する. 5.4~5.6 節では上記の手順について,その結果を含めて順に述べて いく. そして 5.7 節ではこの提案手法の妥当性を検証するため,特性値予測結果 と 2,3章の実験結果との比較,考察を行う.

なお、本章の解析ではソルバーに Abaqus ver. 6.14 を用いている.本章での Abaqus 仕様に関する記述内容およびその他の細かな Abaqus の仕様については Abaqus ユーザーズマニュアル[1]に記載されている.また、本解析で用いる単位 系は mm-ton-sec とした(よって応力の入出力単位は MPa となる).

5.3 イメージベース有限要素法の適用における課題と対策

2D、3D 観察データを直接解析モデルとして使用出来る点が、本研究にてイメ ージベース有限要素法を利用することに決定した理由であるが、その他にも画 素(ピクセル、ボクセル)情報をそのまま要素に置き換えるために要素形状が安 定しており、解析精度がメッシング技術に依存しない点も大きな特長である.そ の反面、材料境界が滑らかでなくなるために接触解析に不向きであり、またその 影響の低減のために要素サイズを小さくする場合には計算負荷が大きくなると いうデメリットも存在する.これらのデメリットに対する対策として、①疑似 2D 解析と②Euler 解析という 2 つの手法の導入を行った.以下にそれぞれの詳 細について述べる.また Fig. 5.1 に本節の概要を整理した図を示す.



Fig. 5.1: Outline of section 5.3.

5.3.1 疑似 2D 解析の利用

疑似 2D 解析は計算負荷を低減するために導入した. なお,「疑似」としてい るのは,二次元要素を用いた解析ではなく,立方体 3 次元要素を用い, Fig. 5.2 に図示したような1要素厚みのモデルを用いているためである.後述の Euler 解 析において6面体1次要素以外使用が不可能であるという制限への対策として, この解析方法を用いた.また本来の2D 解析においては基本的に平面ひずみ場・ 平面応力場近似のどちらかを選択することになるが,Euler 解析と疑似2D 解析 の組み合わせにおいては,平面ひずみ場近似のみが再現可能である(平面ひずみ 場の選定理由および再現方法については 5.6.1 で述べる).なおこれ以降は単に 2D 解析と表記した場合,この疑似2D 解析を指すこととする.

ここで 2D 解析の導入による計算負荷低減効果について述べる. 解析時間は凡 そ要素数(節点数)に比例すると考えられ,また結果出力からマクロ特性値算出 までの計算時間も要素数の削減による短縮が見込まれる.詳細は 5.5 節で述べる が,マクロ特性値を予測するのに適切なモデルサイズを検討した結果,最低でも 1 mm 四方の観察領域に加え,5 µm より高いの解像度が必要であると判断した. ここから算出される要素数は,3D 解析の 800 万に対して 2D 解析では 4 万であ り,計算コストも概算で 1/200 程度にまで低減することが期待できる.

5.3.1.1 2D 解析導入のための予備解析

2D 解析を導入するにあたり,得られる結果が 3D 解析のものと同等であるこ とを担保する必要がある.実際の引張試験が単軸応力状態であるとすると,2D 解析では①厚み方向の組織変化が考慮出来ていない,②単軸応力状態でなく,平 面ひずみ場+1軸引張である,という2つの現実との乖離点が考えられる.そこ
で予備解析として,簡易モデルによる 2D&3D 解析の結果比較を行った.まず初 めに 2D 解析と 3D 解析との違い(厚み方向の組織が同じ,いわゆる金太郎飴の 状態を仮定した 2D 解析と,厚み方向の組織変化を考慮できる 3D 解析の違い) を検証し,次に「単軸応力状態」と「平面ひずみ場近似での1軸引張」との差に ついて 3D 解析同士での比較により考察した.

解析条件:

要素は1次の六面体 Lagrange 要素で,1要素サイズの大きさは一辺 20 μm の 立方体,解析モデルは一辺 50 要素(2D 合計 2,500 要素, 3D 合計 125,000 要素) とした.材料特性は後述(Table 5.4)の固相の特性であり,粘弾性モデルである. 引張速度条件は本解析と同様のため割愛する(Fig. 5.25 の 0.006 mm/s 参照).

モデル外表面には X 面 (yz 平面) 対称 (X-sym), Y 面対称 (Y-sym) および Z 面対称 (Z-sym) の境界条件を各々の片面に与え,反対の X 面に X 軸方向の強 制変位を与えている.平面ひずみ場近似は反対の Z 面についても Z-sym を定義 することで表現した (Fig. 5.2 参照).よって境界条件の違いを含め解析モデルは 下記の 3 パターンである.

- ① 2D 解析+平面ひずみ場近似+X 軸引張
- ② 3D 解析+平面ひずみ場近似+X 軸引張
- ③ 3D 解析+単軸応力状態近似(X 軸引張)



Fig. 5.2: Schematic of the boundary conditions.

材料組織の再現:

本項の予備解析はモデルの要素数が少ないため、イメージベースモデリング ではなく乱数を利用したモデリングを採用した.したがって実際の凝固モデル とはその形状が異なるが、2D 解析と 3D 解析の結果を比較するという点に関し ては有効だと考えられる.モデル作製は Excel を用いており、その概要は下記の 通りである (Fig. 5.3 参照).

- 2Dモデルは3Dモデルの50層を1層ごとに分割したモデルとして作製した.
 言い換えれば、3Dモデルは50x50要素の2Dモデルが50層積み重なったモデルである.
- ・本解析(5.6以降)と同様の外周条件を再現するため,最外周の1要素厚み領域に関しては全て固相とした.(3D モデルにおける1層目と 50層目は全て固相,他の層は外周が必ず固相)
- 内部(2~49 層目)の固液分布に関しては、各要素位置に0~1の乱数を与えて2値化することで決定した. 閾値は層別(48パターン)に設定した. 実際に作製した全体の固相率 0.912の 3D モデルにおける層別固相率分布の一例をFig. 5.4 に示す.



Fig. 5.3: Schematic of the analytical models.



Fig. 5.4: The solid fraction of each 50 layers (fs average: 0.912).

5.3.1.3 予備解析結果

Fig. 5.5a に 2D 解析 (fs = 0.912 の 3D モデルから分割して 1 層づつ引張った各 50 層) により算出した応力-ひずみ曲線を示す. なお曲線は 2,500 要素全ての積 分点出力の平均値として算出した. 引張応力は fs = 1.0 の 1,50 層目 (Z 軸方向の 底面と上面) が最も高く, 固相率の減少に伴って線形的に低下する傾向を示した (Fig. 5.5b 参照).

Fig. 5.6 には 3D 解析の結果および 2D 解析において固相率が全体の平均値(fs = 0.912) に最も近い層の結果を示した. 2D 解析の場合と同様の境界条件を与えた 3D 解析 (3D+Z-sym)を基準とすると、2D 解析の最大応力が約 2%低い結果となり、この差が 3D 解析と 2D 解析の差だと言える. また平面ひずみ場近似(3D + Z-sym) は単軸応力状態(3D + uniaxial stress)に対して約 1.2 倍の応力を示す結果となった.



Fig. 5.5: The results of 2D analyses: (a) stress-strain curves;(b) relations between flow stress and solid fraction.



Fig. 5.6: The stress-strain curves of 2D and 3D analyses.

ここで両者の差について概算するため計算の容易な弾性体モデルを近似的に 用いて考えてみる. Eq. 5.1 の関係を基にそれぞれの場合のX軸方向ひずみは Eqs. 5.2 and 5.3 で表される(単軸応力状態では $\sigma_{22} = \sigma_{33} = 0$,平面ひずみ場+X軸引 張では $\sigma_{22} = \varepsilon_{33} = 0$).よって同一の引張変形量(X軸方向ひずみ)を与えた際 の応力比は Eq. 5.4 となり、予備解析で入力した v = 0.35 を代入すれば、平面ひ ずみ場近似の方が約 1.14 倍高い応力を示すことが分かる.

$$\varepsilon_{11} = \frac{1}{E} \{ \sigma_{11} - \nu (\sigma_{22} + \sigma_{33}) \} - \Re \Re \rightrightarrows$$
 (5.1)

$$\varepsilon_{11} = \frac{1}{E} \{ \sigma_{11} - \nu(0+0) \} = \frac{\sigma_{11}}{E} \qquad \text{im} c \ \text{im} b \ \text{im} c \$$

$$\begin{cases} \varepsilon_{33} = \frac{1}{E} \{ \sigma_{33} - \nu(\sigma_{b11} + 0) \} = 0 \\ \varepsilon_{11} = \frac{1}{E} \{ \sigma_{11} - \nu(0 + \sigma_{33}) \} = \frac{1 - \nu^2}{E} \sigma_{11} \end{cases}$$
 平面ひずみ場近似 (5.3)

$$\sigma_{11}^{\text{\mathscript{m}}\oplus\text{\mathscript{m}}} = \frac{1}{1-\nu^2} \sigma_{11}^{\text{\mathscript{m}}\oplus\text{\mathscript{m}}} \tag{5.4}$$

実際は均質な弾性体でなく不均質な粘弾性体での解析であったため、応力比は 1.14 倍からずれたと考えられるが、理屈上でも平面ひずみ場がやや応力過剰 となることが確認できた. 実際の引張試験が純粋な単軸応力状態であれば本章 の 2D 解析は 1.2 倍程度応力を過剰に見積もることが予想されるが、1 軸の引張 試験でも厳密には多軸応力状態となっているため、誤差の程度については実験 値との比較の上検証する必要がある.

なお、上記誤差の考慮手法としては、解析から応力-ひずみ曲線を作成する際 に用いる応力出力に関して、X 軸方向応力の代わりにミーゼスの相当応力を用 いる手段も考えられる.平面ひずみ場近似の場合のミーゼス応力は Eq. 5.5、そ の時の単軸応力状態のX 軸方向応力に対する比率は Eq. 5.6 となり、軸方向応力 を用いるよりも誤差を小さく出来ることが予想される.

$$\bar{\sigma} = \sqrt{\frac{1}{2} \{ (\sigma_{b11})^2 + (-\sigma_{b11})^2 + (\sigma_{b33} - \sigma_{b11})^2 \}} = \sigma_{b11} \sqrt{\nu^2 - \nu + 1}$$
(5.5)

$$\bar{\sigma} = \sigma_{a11} \frac{\sqrt{\nu^2 - \nu + 1}}{1 - \nu^2} \approx 1.002 \sigma_{a11} \cdots \cdots (\nu = 0.35)$$
(5.6)

5.3.2 Euler 解析の導入

本項ではイメージベース有限要素法が接触解析に適さないという問題の対策 として導入した Euler 解析について説明する. なお Euler 解析は Abaqus で標準 装備されているため、マニュアル[1]の Euler 解析の項を併せて参照されたい.

5.3.2.1 Euler 解析の概要

まずは, Euler 解析と対となる Lagrange 解析と併せて各々の概要を整理する. それぞれのイメージを Fig. 5.7 に示した. Lagrange 解析は一般的な構造解析で用 いられる解析手法であり、材料内に節点を配置し、要素に分割する. したがって 材料境界は要素境界と等しくなり、材料の変形は節点の移動によって表現され る. それに対して Euler 解析では、節点とメッシュは空間に固定されており、材 料はそれぞれの要素内の材料体積分率によって定義される. そのため, 材料の変 形は Euler 要素内を材料が流れることで表現され、また要素は必ずしも一つの材 料で完全に満たされていなくてもよいため、材料境界は要素境界とは限らない. ただし Euler 要素内には各材料体積分率に基づく材料が均質に分布しており、全 ての材料に対して各要素内で単一のひずみ場が適用されている. また材料界面 については、周囲の Euler 要素の材料体積分率を照らし合わせることで、要素内 部に材料界面が設定される(ひずみ場の計算には影響を与えない). これら要素 単位の情報は、Lagrange 解析と同様に、実際に計算を行っている節点(6 面体 1 次要素では8つ)から計算によって求められている. 節点の計算・出力情報につ いては, Euler 要素に関する概要に絞り, 5.3.2.2 の出力変数の制限への対策, 5.7 節の Table 5.5 に記載した. 詳細はマニュアル[1]の「出力」の章(特に Abaqus/standard の出力変数キー, Abaqus/Explicit の出力変数キーの項)を併せて 参照のこと.

これを踏まえてイメージベースモデリングとそれぞれの組み合わせについて 考えてみる. Lagrange 解析では材料境界が階段形状であるため,曲面同士の接触 解析において節点の食い込みや接触方向が曲面の法線にならないといった問題 のために収束性が低下してしまう.一方 Euler 解析では初期の材料境界が階段形 状であったとしても,変形中の材料境界はメッシュ形状に依存しない.よって Lagrange 解析のような接触問題の影響は低減出来る.

また FEM の解析精度は一般的に要素が潰れていくと低減してしまうため、変形に伴ってメッシュ形状が変形していく Lagrange 解析は大変形には適さない. Euler 解析ではメッシュのゆがみは発生しないため、大変形や流動の解析に適している点も、固液共存体の解析に対する利点と考えられる.



Fig. 5.7: Conceptual diagrams of the Lagrange and Euler analyses.

5.3.2.2 Euler 解析の適用における問題点と対策

ここでは Abaqus の使用を前提として、本解析手法に Euler 解析を適用する際の制限に対する処置について述べる.

接触挙動モデルの制限に関して:

5.3.2.1 で述べた通り,全ての材料に対して各 Euler 要素内で単一のひずみ場が 適用されており,周囲の要素の材料体積分率より要素内部に材料界面が設定さ れる(界面はひずみ場の計算には影響を与えない).そして応力は材料同士の接 触時にこの界面を通して応力伝達が生じるように計算される.この計算方法で 再現可能な接触挙動は,固着挙動のみであり,すべりやはね返り挙動をモデル化 することは出来ない.しかし局所的なデンドライト間の接触応力を求めるので はなく,マクロ特性値を算出するという本研究の目的においては,固着挙動のみ でもある程度上記現象を再現できると考えた.また固液共存状態の合金の変形 時において考慮すべき接触挙動については,柳楽らのX線イメージング技術を 利用した固液共存体のせん断変形のその場観察に関する研究[2]から,固相粒子 同士の衝突およびその衝突による固相粒子の並進・回転運動などが挙げられる. 回転運動が生じる場合,液相部分の変形は著しいため,Lagrange 解析の場合では 要素が大きく歪み,精度低下が懸念される.

上記理由および収束性の観点から,固着挙動のみの表現であっても, Euler 解 析の方が Lagrange 解析より本研究に適していると考えられる.

144

Euler 節点で強制変位境界条件が使用不可能な制限への対策:

引張試験を解析上で模擬する場合,Lagrange 解析では材料の両端部の節点に 対して固定と強制変位の境界条件を与えるという手段が考えられるが,先に述 べた通り Euler 要素は空間に固定されており,節点は動くことが出来ない.よっ て単純な Euler 解析では上記境界条件を使用することが出来ない.この問題は Abaqus で使用可能な Euler-Lagrange 解析を用いることで解決した.Euler-Lagrange 解析では Euler 要素と Lagrange 要素を同時に用いて解析を行うことが 可能である.以下に Euler-Lagrange 解析によるモデルの概要について述べる.

Figs. 5.8-5.11 に,材料体積分率の初期配置のコンター図(順に空孔,液相,固 相①,固相②)を示す.初期配置のため、体積分率は全て0%(青色)か100% (赤色)のどちらかで表示されおり、全ての Euler 要素は1種類の材料のみで満 たされている(Figs. 5.8-5.11のいずれか1つで赤色を示す).まず空孔のコンタ 一図 Fig. 5.8 を見ると、モデル中央に空孔率0の長方形があり、外部が空孔で満 たされている.ここで空孔とは入力した材料体積分率の合計が1 未満の時に自 動的に満たされる材料であり, 空孔材料は質量および強度を持たない (何も入っ ていない状態を再現).よって見方を変えれば Fig. 5.8 は長方形の固液共存体モ デルが Euler 要素空間内に配置されていることを示している(固液2相の分布は Figs. 5.9 and 5.10 の通り). ここで黄色領域内の拡大図を見ると, 固液共存体部分 をグレーの要素が囲んでいることが分かる.これが Lagrange 要素であり, Euler 要素空間内に埋め込まれる形で配置されている(以下 Lagrange シェルと表記). Lagrange シェルが有る部分の Euler 材料体積分率は 0(空孔率 100%) である. Figs. 5.8-5.11 内で Lagrange シェルの一部が赤色または青色になっているのは重 なっている Euler 要素のコンターが見えているだけなことに注意されたい(Fig. 5.8 で重なりの色が赤なのは空孔率 100%のため).

あとは固液共存体と Lagrange シェルを分離を許さない接触拘束により結合す ることで, Euler 材料の外周に擬似的に強制変位の境界条件を設定できるように なる. Euler 材料と Lagrange シェルを均一に結合するため, また変形時に Lagrange シェル外へ Euler 材料が流出することを防ぐため, 下記の設定を加えた.

- ・ Lagrange シェルには全て固相特性を割り当て、2 要素分の幅をもたせた.
- Euler 材料の初期材料定義について、Lagrange シェルの内側 2 要素厚みの領域は、組織モデルに依らず全て固相とした(Fig. 5.11 参照.以下 Euler シェルと表記).

解析途中で Lagrange シェルと Euler シェルが剥離する現象は確認されなかった. これは両シェルが同一の特性値であるために変形挙動が追従しやすかったため だと考えられる.以上を整理した概略図を Fig. 5.12 に示す.



Fig. 5.8: Contour maps of the initial void fraction (lower side: enlarged view).



Fig. 5.9: Contour maps of the initial liquid fraction (lower side: enlarged view).



Fig. 5.10: Contour maps of the initial solid fraction (lower side: enlarged view).



Fig. 5.11: Contour maps of the initial solid fraction (Euler shell).



Fig. 5.12: Schematics of the Coupled Euler-Lagrange analysis in this study.

出力結果の解釈, 取扱い:

解析結果の出力に関しても、Euler 要素が空間に固定されていることで生じる 問題がある. Lagrange 解析においては特定の要素の時間履歴を調査することで 材料の任意の一部分の時間履歴を取得することが可能であった. しかし Euler 解 析では要素内を材料が流れることで変形を表現しているため、そのような調査 を定量的に行うことは非常に困難である.

本解析の目的である材料全体のマクロ力学特性値の算出に関しては,5.7節で 後述するように,全Euler要素出力に対してその平均値を求めることで対処した.

出力変数の制限への対策:

Euler 解析で出力可能な変数の内マクロ応力-ひずみ曲線の算出に使用可能な ものは,応力成分 SVAVG,塑性ひずみ成分 PEVAVG, Euler 材料体積分率 EVF の3 つである.なお,前2 つの成分については要素内のすべての材料の体積分 率加重平均として計算される.

問題は直接出力として弾性ひずみや全ひずみを算出することが出来ない点で ある.またクリープひずみについても算出することが出来ない(クリープひずみ を出力する材料特性の使用が不可能).弾性ひずみや全ひずみの算出に関しては 5.7節で後述する.

クリープ材料特性が使用出来ない問題に対する解決策:

本論で用いている下記の粘弾性構成式は、Abaqus においては弾性特性とクリープ特性の組み合わせとして入力することが可能である.

$\varepsilon_{\text{total}} = \varepsilon_{\text{elastic}} + \varepsilon_{\text{creen}}$ (5.7)
		/

$\varepsilon_{\text{elastic}} = \sigma/E$	(5.8)

 $\dot{\varepsilon}_{\rm creep} = k\sigma^{n_{\rm eff}} \tag{5.9}$

入力パラメータは、ヤング率E,粘性特性n_{eff},kとなる.本解析に必要なのは固相 の粘弾性特性であり温度依存性は無いため、E,n_{eff},kは定数として入力すれば良 い.しかし前述の通り、Euler 解析ではクリープひずみを出力する材料特性は使 用出来ない(厳密にはこの制限は Explicit ステップの使用から来ている.マニュ アル[1]の陽的動解析の項を参照).したがって、粘弾性特性を表現するためには 別の構成式モデルを用いて上記特性を表現する必要がある. 本研究では「ひずみ速度に依存する降伏」をクリープ特性の代替として用いた. 弾完全塑性体をベースとし,降伏応力をひずみ速度の関数として定義する. Eq. 5.9 を変形すると

$$\sigma = \left(\dot{\varepsilon}_{\rm creep}/k\right)^{\frac{1}{n_{\rm eff}}} \tag{5.10}$$

となる.よってクリープひずみの代わりに塑性ひずみを使用することで, Eq. 5.11 の様に弾完全塑性体の降伏応力σ_Yをひずみ速度のみの関数として表すことが出 来る(n_{eff}, kは前述の通り同一温度条件下で定数).

$$\sigma_{\rm Y} = \left(\dot{\varepsilon}_{\rm plastic}/k\right)^{\frac{1}{n_{\rm eff}}} \tag{5.11}$$

実際の入力は表形式となるため, n_{eff}, kを代入した Eq. 5.11 からσyとέplasticの組 を求めて入力していけば良い. なお,入力値の間のひずみ速度に関しては線形補 間された関係が使用されるため,入力間隔が細かいほどクリープ挙動の再現性 は高まる. Fig. 5.13 に表形式で入力した関係をグラフに示す. プロットの間隔は ひずみ速度基準で決定しており,ひずみ速度を最小値の9.98E-14をベースに1.05 ~1.005 倍していき,それに対する降伏応力を Eq. 5.11 式で決定するという手順 でデータ表を作成した.

作成した特性値がクリープ特性値の挙動を再現しているかの確認として,均 質立方体モデル(要素分割 3×3×3)に対してクリープ特性と速度依存の塑性特性 の両方で1軸引張解析を行った.境界条件は単軸応力状態(Fig. 5.2 参照),材料 特性は後述(Table 5.4 の固相)のため割愛する.解析結果の応力-ひずみ曲線が Fig. 5.14 であり、等ひずみ速度、等ひずみ加速度どちらの引張条件においても、 速度依存の塑性特性はクリープ特性をよく再現できていることが見て取れる. 応力の誤差は±1.5%以下であった.



Fig. 5.13: Relationship between yield stress and plastic strain rate.



Fig. 5.14: Stress-strain curves by each elasto-creep and elasto-plastic constitutive models.

密度の考慮:

Explicit (陽的動解析) ステップでは質量マトリクスを用いた陽的積分法に基づいて計算が行われるため, 密度 ρ の定義が必要となる. そして計算コストは大まかに1/√ρ乗に正比例して増加する. この関係を利用し, 密度を人為的に増加させることで計算コストを低減させるマススケーリングというテクニックがある. 注意点としては, 密度の増加に伴い慣性力が大きくなることが挙げられる.

参考までにマススケーリングの影響について調査した結果を Fig. 5.15 に示す. 解析モデルには 5.3.1 項の手順で作製した簡易 2D モデル (fs~0.92) を用い,基本的な材料特性は本解析と同様 (Table 5.4 参照),密度のみ Fig. 5.15 の通りに計算した.引張速度は 0.006 mm/s (Fig. 5.25 参照) である.グラフの縦軸は「高密度で解析した応力/低密度で解析した応力」であり,値が1に近いほどマススケーリングの影響が小さいことを意味する.結果として,32 x10⁹ 倍のマススケーリングでも,解析時間1 s 以降の結果は誤差が±2%に収まることが確認できた.これにより解析時間はおよそ 5.6 x10⁻⁶に低減できる.



Fig. 5.15: Influence of mass scaling.

5.4 2D 凝固組織画像の取得

5.4.1 組織凍結試験

2D 凝固組織画像の取得は組織凍結法によって行った.組織凍結法とは凝固中の試験片を狙いの温度で急速に冷却し無拡散に近い状態で完全に凝固させることで,擬似的に急冷直前の凝固組織を観察することが出来るという手法である.

供試材は 2,3章と同様に AC7A を用いた.合金組成は 3章のものと同様であ る.Fig. 5.16 に示す SUS304 製の金型(割り型,内径 40 mm,高さ 40 mm)を 1 mm 厚の断熱ペーパーを敷いた銅舟型(底の平らな面を使用)に載せ,上部から 注湯することで,円柱状鋳物を作製する.金型予熱温度および金型内壁に巻いた 断熱ペーパーにより冷却速度を調節し(Table 5.1),2,3章の実験と同様の 0.46 K/s,および力学特性値の冷却速度依存性を調査した先行研究[3,4]内の条件であ る 0.24 K/s と同一の冷却上限を再現した.冷却速度は Eq. 5.12 の定義に従って算 出した.また熱電対は φ 2 mm の 2 穴ムライト管で先端部以外を絶縁,断熱して ある.温度測定位置は鋳物中心から 15 mm かつ底部から 5 mm 上の箇所とし, Fig.5.16 に示す冶具によって位置を制御した.なお温度分布の対称性については, 上記を満たす 2 点での温度測定を実施し,冷却速度の差が 0.01 K/s 以内である ことを確認している.

冷却速度
$$[K/s] = \frac{\int J p \nu v v v z \lambda d a b}{\int J p \nu v v v z \lambda d b s} \frac{1}{2} \frac$$

狙いの組織凍結温度は440 ℃から590 ℃であり、リカレッセンス温度(634 ℃) 付近で万力を緩め、目標水冷温度+2 ℃において抜型後、目標温度で熱電対を切 断して鋳物を氷水に落とすことで急冷した.なお、注湯によりSUS金型および 銅舟型は熱を持つため、毎回実験後に一度水冷することで注湯前の条件を同一 に保っている.



Fig. 5.16: Method of fixation of thermocouple: (left side) enlarged view of the thermocouple end.

Table 5.1: Conditions of the water quench tests.		
Cooling rate, K/s Mold temperature, °C Thickness of insulation		Thickness of insulation, mm
0.46 Room temp.		1.0
0.24	350	2.0

1 1 C /1 1. 4

5.4.2 組織観察

各狙い温度で急冷した鋳物について, 鋳物中心から 15 mm かつ底面から 5 mm の位置である温度測定位置と同一円周上の領域を対象に凝固組織画像を取得す る. なお, これより中心側では収縮巣が多くなり, 2 相モデル作製のための画像 には適さないことを確認済みである.

試験片は SiC 研磨紙 # 2400 まで研磨後, DP スプレー (9,3,1 μm) にて琢磨を 行った後, 5%NaOH 水溶液にてモデリングに適した腐食度合いになるまでエッ チングを行った.得られた凝固組織画像の一例を Fig. 5.17 に示す.光学顕微鏡 にて撮影した画像で,画像サイズは 602 × 800 pixel, 1 pixel のサイズは 2 μm 角 である.



Fig. 5.17: Microstructure obtained by the quench test (quench temp.: 590 °C, cooling rate before quench: 0.24 K/s).

5.5 モデリング

5.5.1 モデルサイズの検討

前節で取得した撮影画像をそのまま解析モデルとして読み込むため,解析対 象の固液共存体は総要素数 481,600,モデルサイズ 1.2×1.6 mm の長方形となる (厳密には厚み 2 μm の直方体).初めにこのモデルサイズ及び要素サイズが本 研究の目的に対して妥当か考察を行う.まずモデルサイズに関して,第1章で 述べた代表体積要素 RVE の考え方を適用すると,モデルサイズは固液共存体の 平均的な構造を有している必要があるため,複数の結晶粒を含むことのできる サイズが望ましい.同一合金種かつ同一冷却速度の偏光観察結果から粒径は凡 そ 600 μm であることがわかっており (Fig. 5.18) [5],本モデルサイズ内には 6, 7 個程度の結晶粒を含む事ができる.要素サイズに関しては,撮影画像の固液の 区別をモデル上で十分に再現できる小ささが要求される.Fig. 5.19 に示すように 撮影画像の一例に種々のサイズの正方形を重ねてみると,液相を再現するには 最低でも 5 μm 以下の要素サイズが必要だと分かる.画像の解像度は 2 μm 角で あるため,これをそのまま要素サイズとして用いれば,液膜を凡そ 2 要素厚み で表現できる.以上の検証結果より,設定したモデルサイズおよび要素サイズに 問題は無いと考えられる.



Fig. 5.18: Grain morphologies of the Al-5%Mg alloy. [5]



Fig.5.19: Examination of element size for the analysis.

5.5.2 画像処理から Abagus への解析モデル読み込みまでの手順

イメージベースモデリング手法により,602×800 pixel の組織画像に対して1 pixel をそのまま1要素として変換し,固液共存体の2相解析モデルを作製した. 手順としては,大まかに画像処理(二値化処理)と Abaqus へのインポート作業 の2つに分けることが出来る.

画像処理(二值化処理):

固液 2 相モデルを作製するため、まず撮影画像の各ピクセルを固相ないし液 相に区別する必要がある.この作業は画像の色調を閾値とした二値化処理によ って行う.Fig.5.17の組織画像を見ても分かるように、基本的には固相デンドラ イトは薄く、液相部分は濃い色を示している.しかしながら、乾燥・エッチング ムラや研磨傷、微細なゴミ等が原因と思われる固相内の色ムラや、急冷時に残留 液相部で晶出した固相などが存在するため、単純な1回の二値化処理ではノイ ズの多いモデルとなってしまう.したがって Table 5.2 に示す手順を踏むことで ノイズの影響を低減した二値化画像(Fig. 5.20d)を作成した.

使用ソフト	作業内容	対応画像
Jtrim ^{*1}	・二値化処理(白:固相,黒:液相)	Fig.5.20a
Photoshifter*2	・白黒反転(白:液相,黒:固相)	Eia 5 20h
	・ソフト処理(ノイズや腐食後の影響を低減)	F1g.3.200
ペイント	・固相部分を赤色に変換	Fig.5.20c
IrfanView ^{*3}	・黒色部(液相内に浮いた固相)を白色(液相)に一括置換	Eia 5 20d
	・赤色を黒色に一括置換	г1g.3.20d

Table 5.2: Procedure of the binarization processing.

*1: http://forest.watch.impress.co.jp/library/software/jtrim/

*2: http://hp.vector.co.jp/authors/VA028640/software/photoshifter.xhtml

*3: http://www.irfanview.com/

*1-3 はいずれもフリーソフト



Fig. 5.20: Schematic views during the binarization processing.

Abaqus へのインポート作業:

上記で作成した二値化画像を解析モデルとして Abaqus にインポートする. Euler 解析上での固液共存体の表現は, 5.3.2.1 で述べたように, 初期材料体積分 率を指定することで実現出来る. この初期材料体積分率の配置や, Euler 要素空 間の定義,後述する解析条件の設定は input ファイル (~.inp) と呼ばれるテキ ストファイルにて行う. 下記に解析モデルに関係するテキストの一部を簡単な 説明付きで抜粋した (Fig. 5.21). 組織画像毎に変更するテキスト箇所は Fig. 5.21b の Elset オプションの項目のみである. ここでは画像処理によって区別された全 ての Euler 要素 (事前に要素番号を割り当てている) について固相と液相どちら に属するのか記述している. 二値化画像からこの Elset オプションのテキストを 作成する手順を Table 5.3 に示した.

上記のノイズ処理によって、元画像を単純に二値化した場合と比べて固相率 が多少変動する事が考えられる.しかし本研究では特性値を整理するのに用い る条件は凍結温度ではなく画像の固相率であり、これらの処理後の画像から算 出しているため、ノイズ処理は得られる固相率-力学特性関係には影響しない.



*Part, name=PART-1		
*node	→Eul	ler要素空間のための全節点座標を定義
1, -0.06,-0.06,0 2, -0.058,-0.06,0	cf. 飣	节点番号, X, Y, Z
3, -0.056,-0.06,0	₩1:	Euler空間は700x900要素 材料の602x800が入り、 且つ変形後にはみ出さない領域サイズ
631600, 1.738,1.34,0.002 631601, 1.74,1.34,0.002	₩2:	平面での必要節点数=631601 疑似2Dであるため、Z=0と0.002の層に節点が必要
10000001, -0.06,-0.06,0 10000002, -0.058,-0.06,0 :		→番号の対応&視認性を考慮し、左の様な番号設定 (欠番は無視される)
10631601, 1.74,1.34,0.002 *element,type=EC3D8R		→要素の定義
1,1,2,903,902,10000001,100	000002	,10000903,10000902 cf. 要素番号,使用する節点番号(8個)
2,2,3,904,903,10000002,100 :	000003	;10000904,10000903 ※1: EC3D8Rは要素タイプの指定 (詳細割愛)
629999 <mark>,</mark> 630698,630699,631	600,63	1599,10630698,10630699,10631600,10631599
630000,630699,630700,631	601,63	1600,10630699,10630700,10631601,10631600

(b)	*Elset → 要素集合の定義
*Elset, elset=SOLID	cf. 要素番号
28833	
28834	※1: SOLID, SOLID-shell, LIQUIDの集合を作成 国相 Fula シェル部 流相の初期配置要素トなる
÷	回伯、Euleiノエル印、液伯の初期能直安系となる
566927	※2: SOLIDとSOLID-shellで要素が重複しているが、 体積公室空差の際には後者が原告される
566928	体積力率定我の际には後有が優元される
*Elset, elset=SOLID-sh	ell
28833	
:	
566928	
*Elset, elset=LIQUID	
30658	
30694	
:	
565098	
565099	

(c)

*Elset, elset=SET-1, generate	→全要素を含む要素集合 SET-1 を作成
1, 630000, 1	
*Nset, nset=Zeuler	→全節点を含む節点集合を作成
1,631601,1	
10000001,10631601,1	
*Eulerian Section, elset=SET-1	→SET-1がEuler要素であることを宣言
AC7A-RATED, AC7A-RATED-1	Euler要素内に存在しうる材料を指定 of 使用材料特性 材料名称
AC7A-RATED, AC7A-RATED-2	
LIQAC7A447RE, LIQAC7A447RE-1	※1: 固相とEulerシェルは別材料として定義
*Surface, type=EULERIAN MATERIAL	」, name=AC7A-RATED-1 →各Euler材料の表面を定義
AC7A-RATED-1	変形時の表面の追跡は
*Surface, type=EULERIAN MATERIAL	山朝前昇 L, name=AC7A-RATED-2
AC7A-RATED-2	
*Surface, type=EULERIAN MATERIAI	_, name=LIQAC7A447RE-1
LIQAC7A447RE-1	

Fig. 5.21: Extracts from the input file.

使用ソフト	作業内容
IrfanView	・Jpg ファイルを pbm ファイル(01 テキスト形式)に変換
TeraPad ^{*1}	・改行して 602×800(800 文字×602 行)の文字集合に成形
	(改行作業の自動化に HiMacroEX ^{*2} を使用)
Microsoft	・上記テキストを、独自作成した雛形に貼り付け
Excel	(セル番地と要素番号を対応させてあるため,フィルターにて固液を分
	類しインプットファイル形式への変換が可能)
	※下記は収束性向上およびノイズ低減のための処理
	・1節点でのみしかつながっていない材料配置の修正 (Fig. 5.22a)
	・1 要素のみ独立した材料配置の修正 (Fig. 5.22b)

Table 5.3: Input steps of the Elset options in Abaqus analysis.

*1: http://www5f.biglobe.ne.jp/~t-susumu/

*2: http://fefnir.com/

*1-2 はフリーソフト



Fig. 5.22: Noise rejection algorithm.

5.5.3 モデル外周の境界条件に関する考察

上記で作製したモデルの引張解析を行う場合に考慮すべき点として,外周の 境界条件(拘束条件)が挙げられる.本解析モデルは微小領域の組織を RVE と して取り出しているため,現実の引張試験に対して,モデル表面(外周)の比率 が大きくなる.よって適切な境界条件を与えない場合,解析精度が大きく低下す ることが懸念される.

適切な境界条件を与えるための最も単純な手段は,実際にモデルをタイル状 に複数個並べて解析を行い,中心付近に配置されたモデルの結果を用いるとい うアプローチである.しかしながら,要素数が増大し RVE の考え方を用いるメ リット(計算負荷の低減)を打ち消してしまうため本末転倒である.もう一つの 手段としてはモデル外周に周期的拘束を与えることで,擬似的に前者の解析を 再現する手法である.この場合,複雑な拘束条件の追加による計算負荷の増加は あるものの,要素数はモデル1つ分で済むために,前者よりも遥かに低コストで の計算が可能である.

実際に上記で述べた境界条件が、マクロ力学特性値の結果にどの程度影響を 与えるのか検証した結果を Fig. 5.23a に示す. このグラフは前述の 2D 解析モデ ルを全て Lagrange 要素で作製し、下記の 3 条件で引張解析を再現した際の引張 軸方向応力の結果である. また、参考までに各条件の解析結果(ミーゼス応力の コンター図)を Fig. 5.24 に示す.

条件 A: Fig.5.23b に示すようにモデルを4×4の合計 16 個並べて配置(モデ ル間は結合)し、固定側(太線部)を完全固定、可動側(太点線部)にX軸方 向強制変位を与えた.

163

条件 B:解析対象はモデル1つとし,条件Aと同様に固定・可動側に境界条件 を設定した.

条件 C:解析対象はモデル1つとし,モデル外周の XY 変位が反対側の節点と 同期するような拘束条件を与えた(周期的拘束条件*).

応力結果を見ると,条件 A において,拘束条件を与えた固定・可動部のモデル の応力は中心部のモデルに対して 3%程度小さい値を示している.また条件 B は 条件 A の固定・可動部よりも更に小さい応力を示した.一方で条件 C は条件 A の中心部と同等の値を示し,拘束条件で周期的配置の解析を模擬できているこ とが示された.以上の結果を踏まえて,本解析でも Lagrange シェルに周期的拘 束条件を与えることとした.

*周期的拘束条件の詳細

この条件の設定には線形拘束方程式を使用した(マニュアル[1]の線形拘束方 程式の項を参照). Fig. 5.24c 内の点 O, P, Q, X_{TOP}, X_{BTM}, Y_{TOP}, Y_{BTM} を例に説明す ると

{U2(X_{TOP}) = U2(X_{BTM})
(5.13)
{U1(X_{TOP}) - U1(X_{BTM}) = U1(P)
{U1(Y_{TOP}) = U1(Y_{BTM})
(2(Y_{TOP}) - U2(Y_{BTM}) = U2(Q)
C. C. C. U1()は()内の点における X 軸方向変位, U2()は Y 軸方向変位を示す. こ
の拘束を外周の節点全てに適用することで外周の XY 変位が同期され, モデル
は Fig. 5.24 c の様に隙間なく敷き詰められる形で変形する.



(b)



Fig. 5.23: Comparison of the X-axial stress between by the three boundary conditions analyses.







Fig.5.24: Distribution of the von Mises stress: (a) condition A, (b) condition B, (c) condition C.

5.6 応力解析

5.6.1 解析条件

解析は3水準の引張速度(0.001,0.003,0.006 mm/s)での1軸引張試験を模擬 しており,解析時間は0.006 mm/s条件のみ4s,他は6sとした.この解析時間 内で十分に定常応力に到達することを確認している.また,計算頻度(出力頻度) は0.1sないし0.02s間隔とした.引張条件の詳細およびその他条件について下 記で個別に説明する.

5.6.1.1 境界条件

境界条件は①モデルが RVE としての性質を再現するための条件, ②引張試験 を再現するための条件, ③その他条件, に分けられる.

RVE としての性質の再現:

5.5.2 項で述べたように,周期的拘束条件を Lagrange シェル(2 要素幅)にお ける最外周の節点に与えた.

引張試験の再現:

引張を再現するために短辺の固定側節点に自由度 0 の完全拘束,可動側節点 に X 軸方向強制変位を与えた.周期的拘束条件があるため,それぞれ 1 つの節 点のみにこの境界条件を与えることとなる.本解析では Explicit ステップでの計 算であり,かつマススケーリングにより密度を増加しているため,慣性力が過剰 に計算される.この影響を少しでも低減させるため,両短辺の中心節点を拘束し た(Fig. 5.25 の Pattern 2;黒丸 ENCASTRE,赤丸 U1 displacement + Y-sym).こ の拘束方法では,一般的な剛体移動の拘束方法(Fig. 5.25 の Pattern 1)に比べて 全体的な材料の移動量が低減するために、慣性の影響を受け難くなる.

X 軸方向強制変位の条件については, 0.001, 0.003, 0.006 mm/s の 3 水準とした. また引張初期を等引張加速度とし, 1~1.5 s 後に狙いの引張速度になるような条件とする (Fig. 5.26) ことで, 慣性の影響が大きくなる引張初期で計算が発散することを防いだ. 解析モデル全体をゲージ範囲と見なしてひずみ速度に変換すると, $6.4 \times 10^4 \sim 4.0 \times 10^{-3}$ s⁻¹ となり DC 鋳造時のひずみ速度とされる $10^{-3} \sim 10^{-5}$ s⁻¹[6]の範囲に収まっていると言える.



Fig. 5.25: Difference between two encastre conditions.



Fig. 5.26: Three tensile conditions.

③ その他の境界条件: Fig. 5.27 参照

5.3.1 項で述べたように、2D 解析を再現するには平面ひずみ、平面応力場近似 のどちらかを再現する必要がある.平面応力場近似について考えると、Z 軸方向 変位は拘束されていないため、材料が Z 軸方向に波打つ、たわむ等の変形を生 じ得る.しかし本解析では立方体 Euler 要素を1 要素厚みだけ敷き詰めており、 その領域から Z 軸方向にはみ出すような変形を計算することは原理的に出来な い.よって平面ひずみ場近似を選択した.

平面ひずみ場近似を再現するために、大きく分けて 2 つの境界条件を設定した. 1 つ目は引張変形中に材料の厚みが変形しない (Z 軸方向の変位が 0) という拘束である. Lagrange シェルに関しては、全節点に対して Z-sym ($u_z = \varphi_x = \varphi_y = 0$)の条件を与えた. また Euler 要素に関しては、Euler 要素内外での材料の流入出=0 という条件を設定することで、Lagrange シェル内の材料の厚み(+総量)が変形過程で増減しない様にした. 2 つ目の条件は、1 要素厚みの中で Z 軸方向に対して組織が変化しない (金太郎飴状の組織である) ための拘束である. これについては、Lagrange シェルの最外周の節点に対して、厚み方向の節点組

(Fig. 5.27 のオレンジ色の節点)が Z 軸方向に対して常に平行になるように変 位拘束を与えた(節点座標($x_1, y_1, 0$)と($x_2, y_2, 0.002$)の組に対して, $x_1 = x_2, y_1 = y_2$).

以上の境界条件を設定することで,実際には1要素分の厚みを持つ3D解析において,2D解析の平面ひずみ場近似と同等の解析条件を再現することが出来た.



Fig. 5.27: Schematic view of the boundary conditions.

5.6.1.2 材料特性

次に入力する固相と液相の材料特性について述べる.固相は粘弾性体,液相は 弾性体もしくは弾完全塑性体と仮定し,Table 5.4 に示す値を入力した.密度に関 しては固相と液相の実際の密度をそれぞれ 2.7, 2.5 g/cm³ と定義した上で 32×10⁹ 倍(液相 ver.1 は 10⁹ 倍)することで計算時間の短縮を図っている(5.3.2.2 のマ ススケーリング参照).

固相の特性値は供試合金である AC7A の固相線直下の特性値を想定し,応力 指数と材料定数は文献[7]から得た値を使用している.これらの入力については 5.3.2.2 で述べた通りひずみ速度依存の降伏応力を示す弾完全塑性体の構成式を 用いて粘弾性挙動を表現している.ヤング率に関しては,Fig.5.28 に示すように 固液共存状態において取得した実験値と,JmatPro による計算値が連続的につな がるように近似曲線を作成した上で447 ℃ における概算値として45,000 MPa を 入力した.固相線以下の計算値に関しては,Mondolfo ら[8]の文献値とも良い対 応を示すことを確認している.ポアソン比については447 ℃ の計算値をそのま ま使用した.

また液相は、固液共存温度域でZST (Zero Strength Temperature:応力が0となる温度)が存在することから引張時において応力を負担しないと仮定し、極小ヤング率を持つ弾性体、もしくは弾完全塑性体として入力した.ここで、液体のポアソン比は一般的に0.5 であるが、解析が発散してしまわないように0.45 とした.降伏応力は小さいので、液相が応力負担をすることはほぼない.液相特性値の入力は、解析結果の視覚的な考察を容易にするために、ver.2の入力方法を追加した.ver.1 では液相のひずみが全て弾性ひずみとして計算されるため、弾性ひずみ、全ひずみが直接出力出来ない Euler 解析でコンター図によるひずみ分布の確認が出来なかったが、降伏応力の非常に低い弾完全塑性体では液相ひずみ
の大半が塑性ひずみとして出力されるため、塑性ひずみコンターを見ることで、 (弾性ひずみ量≪塑性ひずみ量のため)解析モデルのおおよそのひずみ分布を 定性的に確認することが出来る.

Table 5.4 Mechanical properties of solid and liquid phase

	Ε	Yield Strength	v	$n_{ m eff}$	k	ρ
	MPa	MPa	-	-	s^{-1}	ton/mm ³
Solid phase	45000	-	0.35303	3.00	2.43E-7	86.4
Liquid phase ver. 1	4.5E-3	-	0.45	-	-	2.5
Liquid phase ver. 2	45000	1.0E-3	0.45	-	-	80



Fig. 5.28: Overlay of the Young's modulus data.

5.6.2 解析結果

冷却速度 0.46 K/s の組織においては固相率 fs = 0.856~0.981, 冷却速度 0.24 K/s の組織においては fs = 0.880~0.988 のモデルに対して解析を行った. 5.3.2.2 で述 べた通り元の組織画像に依らずモデル外周部(Lagrange シェル+Euler シェル) は全て固相としており、この影響を低減させるために解析モデルの固相率およ び応力・ひずみ出力は Lagrange・Euler シェルを除いた状態で計算した. なお、 実験で ZST となった固相率は約 0.83 であり、上記解析モデルの固相率条件は応 力計算の必要な固相率範囲を凡そ網羅している.

Figs. 5.29 and 5.30 に解析結果の一例として,組織画像とX軸方向応力,X軸 方向塑性ひずみのコンター図を示す.固相の配置や変形挙動が見やすいように, 液相を非表示(白抜き)にした.応力は基本的に連結した固相により伝達されて おり,液相の近傍では応力集中が見られる.また Fig. 5.30cのみ液相も表示させ ているが,連続した液相(いわゆる液膜と考えられる)が存在するとそこに変形 (塑性ひずみ)が集中していることも見て取れ,その結果としてほとんど応力が 立ち上がらないことが Fig.5.30b から分かる.



Fig. 5.29:Analytical results (0.24 K/s, fs = 0.988, 0.006 mm/s): (a)microstructure; (b) X-axial stress; (c) X-axial plastic strain.



Fig. 5.30: Analytical results (0.24 K/s, fs = 0.880, 0.006 mm/s): (a)microstructure; (b) X-axial stress; (c) X-axial plastic strain.

また固相粒の衝突や回転,再配列などの現象が解析上で表現出来ているかの 検証として,別途0.012 mm/sの引張速度で4s引張解析を行い,総変形量を増加 させた際の結果がFigs.5.31a and 5.32 である.ミーゼス応力のコンター図を時系 列で示した.なお強制変位条件は前述の3水準と同様の手順(5.6.1.2 参照)で作 成した.先の結果と同じく Fig. 5.32 からも応力がデンドライトスケルトンによ り網目状に伝達されていることが分かる.そしてモデル中心付近で縦方向に分 布する液膜が局所変形をしたため,赤色点線部の固相連結部に応力が集中し,最 終的に破断することで応力伝達が途切れている.また Fig. 5.31a (Fig. 5.32 で赤 色の実線で囲んだ領域)に注目すると,白色矢印で示した固相粒が僅かに回転を 伴って右下の固相を押しながら移動しており,接触に伴う応力が発生している ことが確認できる.この傾向は柳楽らの固液共存状態の合金のせん断変形をそ の場観察した結果 (Fig. 5.31b) [2]とも類似している.以上より本解析手法でも 固相の破断や衝突・回転を考慮できることが示された.



(a) Enlarged view of the red solid circles in Fig. 5.32.

Fig. 5.31: Deformation behavior of the solid phase.





Fig. 5.32: Distribution of the Mises stress (0.46 K/s, fs = 0.856, 0.012 mm/s).

5.7 マクロ力学特性値の予測

5.6節の解析結果を基に、マクロ特性値を導出する.まず始めに、以下で用いる表記について Table5.5 に示す.なおこの表記は Abaqus との対応を考慮して設定しており、表内の対数ひずみは真ひずみを意味する.また応力は真応力である.

Table 5.5: Nomenclature

記号	意味	Abaqus 出力表記例
F ^a	材料 a の体積分率	EVF_solid
S^{a}_{ij}	材料 a の応力	S_solid, S11
$P\epsilon^{a}_{ij}$	材料 a の塑性ひずみ	PE_solid, PE11
$L\epsilon_{ij}^{a}$	材料 a の全ひずみ(対数ひずみ)	-
Eε ^a _{ij}	材料 a の弾性ひずみ	-
E ^a	材料aのヤング率	-

*下付き文字のijは各出力のij成分(ii引張,ijせん断)を意味する

5.7.1 マクロ応力-ひずみ曲線の算出

解析結果を基に、材料モデル全体を均質体と見做した巨視的な力学特性値を 取得する.モデル外周の固相による応力の過剰算出の影響を低減するために Lagrange・Euler シェルはマクロ力学特性値の算出には用いない.

応力解析はX軸(1)方向の1軸引張試験を模擬しており、また材料は等方性 を仮定している.よって材料モデル全体の特性値を算出するために、まず巨視的 なX軸方向の応力-ひずみ曲線を算出する.

解析結果から直接出力可能な値は,各 Euler 要素における①材料体積分率(F^a), ②材料別の応力成分(S^a_i),③材料別の塑性ひずみ成分(Pe^a_i)である.弾性ひず み成分,全ひずみ成分は出力出来ない.よってマクロ応力-ひずみ曲線算出まで の手順は下記の通りとなる.

- 1. 必要な時間間隔毎の全 Euler 要素出力に対し, Euler 要素1つ1つを均質 体と見做した際のX軸方向応力・ひずみ(全ひずみかつ真ひずみ)を算出
- 2. 1で求めた応力とひずみに対して、その積算値を材料モデル全体の体積 で割ることで、単位体積あたりの平均応力、平均ひずみを算出
- 3. 時間別に算出された2のデータを統合し、応力-ひずみ曲線を作成

この手順では,格子状に配置された Euler メッシュ(Euler 要素)内に含まれる 材料の配置に依らずにマクロ応力-ひずみ曲線を算出できる.以下に手順の詳細 を述べる.

まず手順1では,材料別の出力に材料体積分率を掛けることで,均質体としてのX軸方向応力・ひずみを算出する(Eqs. 5.15 and 5.16).

$$S_{11} = F^{sol}S_{11}^{sol} + F^{liq}S_{11}^{liq}$$
(5.15)

$$L\epsilon_{11} = F^{sol}(E\epsilon_{11}^{sol} + P\epsilon_{11}^{sol}) + F^{liq}(E\epsilon_{11}^{liq} + P\epsilon_{11}^{liq})$$
(5.16)

その際の弾性ひずみは、下の関係式に従って求める. ヤング率 E は材料毎の入 力値を使用する.

$$E\varepsilon_{11}^{a} = \{F^{a}S_{11}^{a} - \nu(S_{22}^{a} + S_{33}^{a})\}/E^{a}$$
(5.17)

なお材料モデル外部は空白要素 ($F^{sol} + F^{liq} = 0$) であり,応力・ひずみの出力は 0 である (5.3.2.3 参照).

手順2の式は下記の通りとなる.

$$aveS_{11} = \sum S_{11} / \sum (F^{sol} + F^{liq})$$
 (5.18)

$$\operatorname{aveL}\varepsilon_{11} = \sum \operatorname{L}\varepsilon_{11} / \sum (F^{\text{sol}} + F^{\text{liq}})$$
(5.19)

このΣの演算は全ての Euler 要素の出力を合計することを意味する.よって上記 式の分母は Euler 要素 1 つ分の材料体積を 1 とした時の材料モデルの体積とな る.よって計算時に空白要素の判定(変形後の材料モデルの位置の特定)を行わ ずに,材料モデル部分のみの平均値を導出することができる.

手順3では、時間毎に出力されたaveS₁₁、aveL ϵ_{11} のデータ(csv ファイル)を 時間軸で昇順に統合する. これはコマンドプロンプトの type コマンドを使用す ることで可能である(type *.csv > all.csv : 指定パス内の csv ファイルを結合し all.csv ファイルとして出力).

5.7.2 粘弾性特性の算出

5.7.2.1 粘性特性の算出

マクロ力学特性も固相と同様にマクスウェル粘弾性体と仮定する.よって 2, 3 章で取得した実験値との直接的な比較が可能である.まず,2章で提案した損 傷回避法による粘性特性取得について考えてみる.Eq.5.20の関係を用い,既知 のヤング率 E と,引張試験で取得した連続的な*ɛ*total – *o*データから粘性特性を 求めるのが損傷回避法であった.したがって損傷回避法による粘性特性値取得 のためには,解析結果から事前にヤング率を算出する必要がある.しかしながら, 本解析では計算速度の向上のためにマススケーリングテクニックを利用してい るため,除荷試験の模擬によるヤング率の取得は困難である. そこで今回はひずみ速度変量引張試験の結果を用いる手法(2章で記載の従来 引張法)を採用した.なお、2、3章で検証した通り、従来引張法は得られる粘 性特性が変形時の材料の損傷の影響を受けることが懸念されるが、本解析に用 いた組織モデルは凍結試験から取得した初期欠陥量の少ない画像を基に作製し ており、また画像の二値化による固液2相モデルのため、ポロシティは存在し ない.よって第3章で押湯高さ40mmの試験条件と同様に、損傷の影響は比較 的少ないと考えられる.

従来引張法適用の際の定常応力およびひずみ速度の決定方法については,第2 章に準拠して実施した.

5.7.2.2 弾性特性の算出

解析で除荷試験を模擬することが出来ない点については先に述べたが、今回の手順ではヤング率より先に粘性特性が算出されている.よって *E* は Eq. 5.20 の関係式から下記のように代数的に求められる.

$$E = \frac{\dot{\sigma}}{\dot{\varepsilon}_{total} - k\sigma^{n_{\text{eff}}}}$$
(5.21)

即ち全ての $\dot{\epsilon}_{total} - \dot{\sigma}$ 関係において一定の *E* が算出できるはずである.しかしながら,得られた解析結果に対して実際に Eq. 5.21 を計算すると *E* の値は一定値を取らないことが分かった.この原因としては,分母の値が 10⁻⁵ オーダーと非常

に小さく,解析時や出力,ひずみ速度の計算時に生じる丸め誤差の影響を大きく 受けてしまっていることが考えられる.これでは客観的定義に基づいて *E* を決 定することが出来ないため,新たな計算方法を提案した.

まず, Eが既知の場合の Eq. 5.20 から得られたグラフ Fig. 5.32 を考える. この グラフの直線の傾きがn_{eff}となるが,厳密にはプロット群は完全な同一直線上に はない.よって実際のn_{eff}値の算出方法は最小二乗法を使用している.その時の 算出式は Eq. 5.22 であり (N はデータ総数),逆算による代数的な E の算出は困 難であるため,別途この傾きを簡易的に算出できる式について考えると,グラフ 両端の 2 点 (s 点, e 点)間の傾きの式である Eq. 5.23 が候補として挙げられる.

$$n_{\rm eff} = \frac{N \sum_{q=1}^{N} \log \sigma_q \log(\dot{\epsilon}_{\rm total,q} - \dot{\sigma}_q/E) - \sum_{q=1}^{N} \log \sigma_q \sum_{q=1}^{N} \log(\dot{\epsilon}_{\rm total,q} - \dot{\sigma}_q/E)}{N \sum_{q=1}^{N} (\log \sigma_q)^2 - (\sum_{q=1}^{N} \log \sigma_q)^2}$$
(5.22)
$$n_{\rm eff} = \frac{\log(\dot{\epsilon}_{\rm total} - \dot{\sigma}/E_i)_e - \log(\dot{\epsilon}_{\rm total} - \dot{\sigma}/E_i)_s}{\log \sigma_e - \log \sigma_s}$$
(5.23)

最小二乗法における決定係数 $\mathbf{R}^2 \Rightarrow 1$ の場合には, Eq. 5.23 で求めた値はほぼ最小二乗法での算出値に等しい.よって, Eq. 5.23 を式変換した Eq. 5.24 より Eの算出を行う.

$$E_{\rm s} = \frac{\left(\frac{\sigma_{\rm e}}{\sigma_{\rm s}}\right)^{n_{\rm eff}} \dot{\sigma}_{\rm s} - \dot{\sigma}_{\rm e}}{\left(\frac{\sigma_{\rm e}}{\sigma_{\rm s}}\right)^{n_{\rm eff}} \dot{\varepsilon}_{\rm s} - \dot{\varepsilon}_{\rm e}}$$
(5.24)

具体的には、s 点、e 点の時刻を決定した上で、各点の応力-ひずみデータと先に 求めた n_{eff} を代入してヤング率 E_s を算出する.s 点と e 点の決定手順であるが、 まず e 点は最大応力点とした.s 点については、e 点よりも手前の時刻の任意の 点 i に関して Eq. 5.24 で E_i (添字 s を i と置き替える)を算出する.そして i 点 の時刻を徐々に引張開始点に近づけていくことで e 点と i 点の距離を徐々に伸 ばしていき, E の値が安定し始めた時点を s 点と定義した. 具体的には Eq. 5.24 で定義した E 変化率の履歴を確認し, E が正負に振動しなくなる点として定義 した (Fig. 5.33 の赤色四角プロットが s 点の時刻).

E の変化率=
$$\frac{E_{i+1}-E_i}{E_i}$$

(5.25)



Fig. 5.32: The rheological behaviour by the tensile experiment.



Fig. 5.33: Method to define the point "s" in Fig. 5.32.

5.7.3 結果と考察

5.7.3.1 応力-ひずみ曲線

Fig. 5.34 に算出したマクロ応力-ひずみ曲線の一例(Figs. 5.28 and 5.29 と同条件)を示す.fs = 0.988(Fig. 5.34a)では明確な定常応力を示しているのに対して、固相率の低いfs = 0.880(Fig. 5.34b, fs = 0.880)では応力は最大応力到達後、振動するような挙動を示しながら緩やかに減少している.fs = 0.880条件のひずみの時間履歴(Fig. 5.35)を見るとモデル端部に与えた強制変位に従った連続的な変化の挙動を示しているため、この現象は応力の時間変化(Fig. 5.36)のみに起因するものである.5.6.2 項で述べたような連結した固相が破断するなどの変形に伴う損傷の影響により、上記の応力変化を生じ、明確な定常応力を示さなかったと考えられる.

また Fig. 5.37 に最大応力(≒定常応力)と固相率の関係を示した.冷却速度の依存性は見られない結果となった. グラフは引張速度 0.006 mm/s の結果のみ示してあるが,他の2引張条件に関しても傾向は全く同じであった.



Fig. 5.34: Stress-strain curves by the analyses: (a) 0.24 K/s, fs = 0.988, 0.006 mm/s; (b) 0.24 K/s, fs = 0.880, 0.006 mm/s



Fig. 5.35: Time histories of strain for Fig. 5.34b.



Fig. 5.36: Time histories of stress for Fig. 5.34b.



Fig. 5.37: Relationship between maximum stress and fraction solid (0.006 mm/s).

5.7.3.2 粘弹性特性

Figs. 5.38-5.40 に算出した粘弾性特性値を示す.全ての特性値が固相率変化に 対して連続的な変化の傾向を示した.また,冷却速度の違いによる特性値の差は 殆ど見られなかった.この結果は,冷却速度が影響を与えるのは温度-固相率関 係に対してであり,固相率-特性値間の関係は冷却速度に依存しないことを示し た広原らの結果[3]と一致する.



Fig. 5.38: Effective power law coefficients by the analyses.



Fig. 5.39: Material constants by the analyses.



Fig. 5.40: Young's modulus by the analyses.

5.7.3.3 実験値との突き合わせによるバリデーション

本解析によるマクロ特性値予測の妥当性を検証するため、2、3 章の実験結果 (冷却速度 0.46 K/s) との比較を行う.5.7.2 項でも軽く触れたように、本解析に 用いた解析モデルは内部に巣やガスポロシティが殆ど見られない組織画像を基 に作製している.したがって、実験結果については下記のものを比較対象に用い た.弾性特性に関しては押湯無しの実験ではあるが、最大応力到達前に引張を停 止して除荷試験を行っているため、損傷の影響は少ないと判断した.

- 応力-ひずみ曲線: 押湯高さ40 mmの引張試験
- ・粘性特性: 押湯高さ 40 mm 試験+従来引張法, 押湯無し引張試験+損傷回避法
- ・ 弾性特性: 押湯無し条件での除荷試験[9]

Fig. 5.41 に応力-ひずみ曲線の比較結果を示す. グラフには流動応力(最大応力)時のひずみ速度を併記した. 解析の流動応力とひずみ速度の関係は実験値の傾向と凡そ一致することが確認できた. また Fig. 5.42 に粘弾性特性値の比較結果を示す.実験値のばらつきがやや大きいものの,実験と解析値は基本的に良い一致を示した. 以上より,本章で提案した固液共存状態の合金に対するマクロ力学特性値予測手法は有効であることが示唆された.

ただし*n*_{eff}に関しては、実験値では固相率の低下に伴い減少傾向にあるのに対 し、解析値は緩やかな増加傾向を示し、低固相率側での両者の差が1~2程度と なった.この原因としては、解析において固相率の低下に伴い5.6.2項のFig.5.31 に示したような変形に伴う損傷が生じ、従来引張法を用いているために取得し た*n*_{eff}が損傷の影響を受けて過剰に見積もられた可能性が考えられる.損傷によ り見かけ上の伸びが増加することは同一応力値における*ċ*_{creep}の増加を意味し、 Norton 則(Eq. 5.9)より*n*_{eff}を増加させる.この問題の対策案としては損傷回避 法の適用が考えられるが、その場合には①ヤング率の算出、②ヤング率を使用して粘性特性を決定、という手順となるため、粘性特性を用いずにヤング率を算出する方法の考案が別途必要である.



Fig. 5.41: Overlay of stress-strain curves by the analyses and experiments: $fs = 0.95 (\sim 450 \text{ °C}).$





Fig. 5.42: Comparison of the visco-elastic properties between analyses and experiments.

5.8 結言

本章では、実験的根拠を持ちつつ、容易かつ迅速な応力-ひずみ曲線の取得方 法として、イメージベース有限要素法とマルチスケール解析を併用した固液共 存状態におけるマクロ力学特性値予測手法を提案した.そして Al-Mg 合金の AC7A に本手法を適用し、半凝固引張試験により求めた実験値と比較することで その有効性について検証した.その結果、応力-ひずみ曲線、粘弾性特性に関し て解析値と実験値の傾向は良い一致を示し、本手法の有効性が示唆された.また 解析において、固相粒同士の衝突や回転およびそれに伴う応力の発生、また変形 の進行に伴うデンドライトスケルトンの破断による応力低下などが表現できて いることについても確認した.

実験とのバリデーションは現状 1 種類の合金系のみであるが、本手法の理論 は連続体力学と複合材の考え方をベースとしており,固液共存状態において2相 モデルで近似出来るような合金系ならば、基本的に適用可能だと考えられる.

また本手法のメリットとして,任意の一つのパラメータ(例えば引張速度)の みを変量し,他の因子(凝固組織,固相率)は完全に同一な条件で引張試験を再 現可能な点がある.加えて凝固組織内部の応力・ひずみ状態の定量的な評価も可 能である.

よって本手法は組織形状(濡れ性や固相の結合状態)の変化を関数に組み込ん だ構成式の構築に貢献できるものである.さらに言えば,ある因子と組織形状の 関係が明らかな場合,その因子を組み込んだ構成式の構築が出来るようになる. 例えば合金組成と組織形状の関係式を構築し上記構成式と併せることで,合金 組成の壁を超えた汎用構成式の実現に結びつくと考えられる.

194

参考文献

[1] Abaqus 6.13 Online Documentation, Dassault Systèmes, 2013.

[2] T. Nagira, C. Gourlay, A. Sugiyama, M. Uesugi, Y. Kanzawa, M. Yoshiya, K. Uesugi, K. Umetani, H. Yasuda, Direct observation of deformation in semi-solid carbon steel, Scripta Materialia 64(12) (2011) 1129-1132.

[3] 広原嶺,川田康貴,角田達也,高井量資,吉田誠,冷却速度が半凝固状態の Al-Mg 系合金の 粘塑性特性に及ぼす影響,鋳造工学 全国講演大会講演概要集 第 166 回全国講演大会講演概要 集,公益社団法人 日本鋳造工学会,2015, pp. 6-6.

[4] 広原嶺,川田康貴,角田達也,高井量資,吉田誠,岡根利光, Clyne-Kurz モデルによる Al-Mg 合金の半凝固状態における粘塑性特性の予測手法の提案,鋳造工学 全国講演大会講演概要 集 第 167 回全国講演大会講演概要集,公益社団法人 日本鋳造工学会,2015, pp. 83-83.

[5] 高井量資,半凝固状態の Al-Mg 合金の構成モデルの構築と FEM 熱応力解析による凝固割 れ予測,創造理工学研究科,早稲田大学,2017.

 [6] W. Van Haaften, W. Kool, L. Katgerman, Tensile behaviour of semi-solid industrial aluminium alloys AA3104 and AA5182, Materials Science and Engineering: A 336(1) (2002) 1-6.

[7] K. Kuchařová, I. Saxl, J. Čadek, Acta Metallurgica 22 (1974) 465-472.

[8] L. Mondolfo, Aluminum alloys: Structure and properties. 1976, London-Boston: Butter Worths & Co Ltd.

[9] R. Takai, A. Matsushita, S. Yanagida, K. Nakamura, M. Yoshida, Development of an Elasto-Viscoplastic Constitutive Equation for an Al-Mg Alloy Undergoing a Tensile Test during Partial Solidification, Materials Transactions 56(8) (2015) 1233-1241.

第6章

結論

6.1 本論のまとめ

鋳物形状の複雑化や鋳塊の大型化などのニーズに加え、コンピュータの計算 速度の向上という背景も重なり、近年では熱応力解析を用いた鋳造時の割れ欠 陥予測が着目されている.この現状を受けて本研究では、①固液共存状態の合金 に対する実験的な粘性特性取得方法の提案、②割れ予測解析における粘性特性 考慮の重要性の検証、③多様化する合金組成および鋳造条件に対して汎用的に 使用可能な構成式を構築するための対応策の検討、の3点を研究課題とした.

課題①に関しては、固液共存状態における合金に対する力学特性取得方法に ついてレビューし、従来の方法で得られた粘性特性が引張変形に伴う材料の損 傷の影響を受けている可能性を示唆した.加えて種々の分野における材料の損 傷と変形挙動の関係を調査した研究から、応力上昇中であっても損傷が進行し ている場合があることや、初期欠陥量の増加により損傷を伴う変形が非局在化 する、即ち見かけ上の伸びが増加し得るといった知見を得た.即ち、ガスポロシ ティや引け巣、残留液相といった母相よりも著しく強度の低い相が存在する固 液共存状態では、見かけ上定常応力を示す応力-ひずみ曲線が得られていたとし ても、損傷を受けている可能性が否定できないと考えられる.これにより、引張 変形中の損傷の影響を低減した新たな粘性特性値取得法の必要性が示された.

課題②に関しては,熱応力解析を用いた鋳造時の割れ予測を行っている研究 についてレビューした結果,解析結果の違いと割れ予測精度に対する影響につ いて系統的に整理した報告は見られないことを述べた.固液共存状態の合金が 粘性特性を示していることから,粘性の考慮により熱応力解析の精度が向上す ることは疑う余地は無いが,導入のコストに見合うだけの精度上昇が期待でき るかを判断するための材料として,定量的な評価が必要であると考えられる.

課題③に関しては、最終目標として合金組成や鋳造条件が構成式内にパラメ ータとして組み込まれている構成式モデルを構築することを挙げ、その実現に 向けてマルチスケール解析による力学特性値予測とイメージベース有限要素法 を併用した応力-ひずみ曲線取得法を提案することを研究テーマとした.これを 受けて複合則をはじめとした多相材料の力学特性値予測方法の発展およびマル チスケール解析による特性値予測を行っている従来研究などについてまとめた. その結果、従来の力学特性値予測手法はモデルの実験的根拠に乏しく、また実験 値とのバリデーションも不充分であることが分かった.以上より、実験的根拠を ベースとし、且つ最終的な予測結果に対して実験とのバリデーションがなされ た、新たな力学特性値予測手法の提案は、汎用的な構成式モデルの構築の実現に 貢献できると考えられる.

上記の従来研究調査を受けて、Al-5%Mg合金および鉛フリー青銅を供試材とし、実験および熱応力解析により3点の課題に対して研究を行った.

新たな粘性特性値取得法に関しては,固液共存状態においてひずみ硬化が無 視できるという仮定のもと,材料の変形をマクスウェル粘弾性モデルで表現す ることで,定常応力とその時のひずみ速度関係を用いずに粘性特性を取得可能 な手法を提案した.また従来の取得法との比較や,押湯の付与により物理的に変 形時の損傷を抑制した実験などを実施し,提案手法の有効性について検証を行った.得られた結果は下記の通りである.

- 従来のひずみ速度変量引張試験法で取得した粘性特性が変形中に進行する 損傷の影響を受けている可能性について、実験的根拠を示した。
- 上記損傷の影響を理論上受けにくい提案手法において、実験的に損傷の影響が低減されていることを示した。
- ・ 脆性的挙動が強くて明確な定常応力が得られず、従来手法では全く粘性特性が取得出来ない合金においても、提案手法の適用により粘性特性が取得可能であることを示した.これに伴い、世界に先駆けて銅合金の固液共存状態における粘性特性値の取得に成功した.
- ・ 提案手法の適用は、上記メリットに加えて実験コストを従来の約25%に削減することが可能である。

割れ予測解析における粘性の考慮の重要性の検討については、水道メーター 鋳物を対象に流動凝固・熱応力解析を実施した.弾粘塑性構成式と弾塑性構成式 それぞれを使用した場合の差について、金型鋳造実験の割れ位置と付き合わせ ることで、半定量的な評価を行った.下記に得られた結果を示す.

- 静水圧応力は割れ発生,最大偏差主応力は割れ開口と相関があることが示唆された.即ち,この2つの応力成分の履歴から凝固割れおよび冷間割れの予測が期待できる.
- 構成式における粘性考慮の有無は主に偏差応力成分にのみ影響を与えることを確認した.よって冷間割れを含めた割れ予測(および鋳塊の変形予測)
 を行う場合には特に粘性考慮が重要であると考えられる.

汎用構成式を構築するための対応策としては、マルチスケール解析とイメージベース有限要素法を併用した、固液共存状態における合金のマクロ力学特性 値予測手法の提案を行った.本手法は、組織凍結試験により取得した 2D 組織画 像を解析モデルとしてソルバーに取り込み、半凝固引張試験を解析上で模擬す ることで、固液それぞれの材料特性および組織画像の組み合わせから固液共存 体の力学特性を予測する手法である.また提案した手法に対して 2,3 章で得ら れた実験結果と比較することでその有効性を検証した.以下に得られた知見を 記す.

・提案したマクロ特性値予測手法は,固液共存状態の合金に対して,応力-ひず み曲線,粘弾性特性の傾向,および変形に伴う結晶粒の衝突や回転・デンドライ トスケルトンの破断といった挙動を再現出来ることが確認された.

・本手法は、組織形状と力学特性の影響調査に貢献できるものである.よって例
 えば組織形状と合金組成の関係式を併用することで、最終的に合金組成の壁を
 超えた汎用構成式の構築にも役立つと考えられる.

以上 3 つの研究課題の成果は「熱応力解析を用いた鋳造時の割れ欠陥予測」 という社会的ニーズに対して,①解析時における粘性考慮の重要性を示唆し,② 解析に必要となる特性値の実験的取得について従来手法の問題点とその改善案 を提示し,③汎用構成式の実現に貢献できる新たな特性値予測手法を提案した ものである.

200

6.2 今後の課題

6.2節では審査において指摘された事項について,今後の課題として記載する.

・2D解析の妥当性確認(3D解析との比較)について

5.3.1 項において、本来3次元である凝固組織に対して2次元画像を用いるため、予備解析を行っている.平面ひずみ場近似の解析ではZ軸方向ひずみを拘束しているため、その拘束によって生じた応力分が単軸応力状態での解析に比べて1.14倍高く算出される結果となった.しかし予備解析のモデルはFig.5.3で示したように液相(空孔)をランダム配置したものであり、液相が3軸全ての方向に連続的に存在するデンドライト組織とは形態が異なる.したがって予備解析における拘束状態の違いによる応力比と、デンドライト組織のモデルにおける拘束状態の違いによる応力比と、デンドライト組織のモデルにおけ

モンテカルロ法によるデンドライト結晶成長に関する研究などから 3D デンドライト画像を取得することは可能であると考えられるため、少なくとも1モデル条件において一度デンドライト組織モデルの 2D-3D 比較解析を行い、その傾向を確認することが望ましいと考えられる.

・液相、固相の入力特性値について

本論文では,液相は引張応力を負担しないという仮定のもとに材料特性を設 定したが,高固相率領域では,固相により周囲を完全に覆われた液相が分散する. この場合,液相が負圧になることで引張応力を伝達する影響が無視できるレベ ルであるのか検証が必要だと考えられる.検証方法の案としては,液相への入力 特性を変量し,得られるマクロ特性値への影響を定量的に評価する方法が挙げ られる. また固相の特性値については予測対象となる合金の固相線直下における特性 値(fs=1.0の特性値)としたが,温度上昇により固相率だけでなくデンドライト 自体の温度も上昇し,力学特性が変化することが考えられる.従って固相線以下 の力学特性値と温度の傾向から,固相線以上における固体の力学特性値の温度 変化を外挿により入力するといった対策が考えられる.

加えて偏析によりデンドライト間隙に溶質が濃化することを考えると、厳密 には固液共存状態における初晶デンドライトと固相線直下の合金の組成・力学 特性は異なると考えられる.実験的に純粋な初晶デンドライトのバルク材の力 学特性を取得することは困難であるため、この問題についても、理論上考えられ る範囲において特性値を変量した上で、結果を定量評価することで検証を行う 事が望ましいと言える.

・解析条件の妥当性検証について

解析モデルサイズの検証に関しては,連続的にモデルサイズを変量した際の マクロ特性値変化を確認し,値が安定する領域内で設定サイズ定めることが望 ましい.

要素サイズについては,液相厚み約5μmに対してその半分以下の2μmとし ているが,5μmを導出した基準が1つの凝固組織画像における定性的な判断で ある点は問題である.固相率変化により液相厚みが変化することも考えられる ため,複数組織画像において,最小液相厚みを客観的基準で算出出来る手法につ いて検討を要する.

周期拘束の妥当性に関しても、1つの解析モデルのみでの検証に留まっている ため、固相率を変量した複数条件においての検証が必要だと考えられる. ・凝固組織写真の2値化処理について

固液2相モデルを作製するにあたり,色調による2値化処理を行っているが, その閾値の設定に関しては客観的な根拠に乏しい.本論文では作製した解析モ デルの固相率を基準に力学特性値を整理しているため,閾値の信頼性が直接的 に本結果の信頼性を脅かすものではないが,今後凍結温度と固相率の関係を含 めて整理する場合などには考慮が必要である.また金属間化合物やポロシティ などを考慮した3相以上のモデルに発展させるためには新たな組織判別手法を 提案する必要があると言える.

謝辞

本論文をまとめるに当たり、ご指導ご鞭撻頂いた早稲田大学創造理工学部総合機械工学 科 吉田誠教授に心より感謝申し上げます.

学位審査において,貴重なご指導とご助言を頂戴致しました早稲田大学創造理工学部総 合機械工学科 宮下朋之教授,梅津信二郎准教授に心より感謝申し上げます.

学位審査に加え,研究室主催の進捗報告会においても度重なるご指導を頂きました早稲 田大学創造理工学部総合機械工学科 岡根利光客員准教授(産業技術総合研究所)に心より 感謝申し上げます.

公聴会および技術交流会に参加頂き,忌憚ないご意見,ご指導を賜りました,株式会社コベル コ科研 平野一孝氏,吉田治生氏,佐藤和史博士,産業技術総合研究所 本山雄一博士,中野生 産技術研究所 中野耕作博士,日産自動車株式会社 志賀英俊氏,日本軽金属株式会社 竹田好 宏氏,三菱アルミニウム株式会社 谷口兼一氏,渡辺英雄氏,三菱マテリアル株式会社 磯部毅 博士,加藤公明博士,北原伸寛氏,福田隆氏,柳田章吾氏,株式会社 UACJ 久保貴司博士,株 式会社ユーイーエス・ソフトウェア・アジア 木島秀彌氏,早稲田大学機械科学航空学科助手 森雄飛博士,早稲田大学総合機械工学科助手 ムハマド・ハイリ・ファイズ氏に,心よりお礼申 し上げます.

学協会の場で平素よりご指導頂いておりました,日本アルミニウム合金協会 北岡山治博士, 日本アルミニウム協会 大瀧光弘博士,日産自動車株式会社 神戸洋史博士,株式会社神戸製鋼 所 森下誠博士に心よりお礼申し上げます.

供試合金の使用に関してご協力頂いた日軽エムシーアルミ株式会社様,供試合金の成分分析 においてご助力を頂きましたリョービ株式会社様,大紀アルミニウム工業所様,鋳造合金の溶解 に用いる黒鉛坩堝をご提供頂きました日本ルツボ株式会社様,本研究を遂行するにあたって研 究助成金を頂きました三菱マテリアル株式会社様に深くお礼申し上げます. 鋳造実験に関してご協力頂いた,豊田常夫氏をはじめとした各務記念材料技術研究所の皆様 に深くお礼申し上げます.

青銅金型鋳造の割れ予測のテーマを頂き,金型鋳造実験にご協力頂きました銅合金委員会の 皆様に深くお礼申し上げます.

博士後期課程在籍時において,研究のディスカッションや学位申請に関するアドバイスを頂 いた高井量資博士,ムハマド・ハイリ・ファイズ氏に心よりお礼申し上げます.二人の協力なく して,3年という期間での学位取得はなし得なかったと思います.また銅合金グループ,SBグ ループの後輩諸氏には,新たな実験手法や解析方法が頻出する研究テーマにおいて食らいつい て来てくれたこと,非常に感謝しています.また本研究を遂行する上で,テーマ設定や実験装置 の上でも,そして研究に対する取り組みを学んだという点でも,雄谷法グループの先輩・後輩に 感謝致します.

最後に,企業を退職して博士後期課程へ進学することに理解を示し,応援してくれた両親に深 く感謝致します.

> 2017年7月 松下 彬

研究業績

種 類 別	題名, 発表・発行掲載誌名, 発表・発行年月, 著者
論文〇	Crack Prediction for a Partially Solidified Lead-free Bronze Casting Using Thermal Stress Analysis
	<u>Akira Matsushita</u> , Tomoaki Nakazawa, Toshimitsu Okane, and Makoto Yoshida
論文〇	A New Theoretical Approach Based on the Maxwell Model to Obtain Rheological Properties of Solidifying Alloys and Its Validation Metallurgical and Materials Transactions A, 48.4 (2017), p. 1701-1707 <u>Akira Matsushita</u> , Ryosuke Takai, Hideaki Ezaki, Toshimitsu Okane, and Makoto Yoshida
論文	Development of an Elasto-Viscoplastic Constitutive Equation for an Al-Mg Alloy Undergoing a Tensile Test during Partial Solidification Materials Transactions, 56.8 (2015), p. 1233-1241. Ryosuke Takai, <u>Akira Matsushita</u> , Shogo Yanagida, Koichiro Nakamura, and Makoto Yoshida
論文	半凝固状態における引張試験を用いた Al-Mg 系合金の弾粘塑性構成式の構築 軽金属, 63.9 (2013), p. 310-317 高井 量資, <u>松下 彬</u> , 柳田 章吾, 中村 浩一郎, 吉田 誠
講演	イメージベースモデリングを用いた固液共存状態の合金の力学特性値予測法とその検 証 軽金属学会第 131 回秋期大会, 2016.11, p. 203 <u>松下 彬</u> , 水野 裕登, 岡根 利光, 吉田 誠
講演	ビスマス青銅の固液共存状態における粘弾性構成式の構築と金型鋳造における凝固割 れ予測の試み 日本鋳造工学会第 167 回全国講演大会, 2015.10, p. 85 <u>松下 彬</u> , 他 10 名
講演	固液共存状態の合金に適用可能な粘弾性構成式迅速作成法の提案 日本鋳造工学会第 166 回全国講演大会, 2015.5, p. 7 <u>松下 彬</u> , 高井 量資, 永崎 英章, 吉田 誠

研究業績

種 類 別	題名, 発表・発行掲載誌名, 発表・発行年月, 著者
その他 (論文)	Mechanical Properties of a Partially Solidified Cu-Zn Alloy Metallurgical and Materials Transactions A, 47.4 (2016), p. 1661-1667 Naoki Kasuya, Tomoaki Nakazawa, <u>Akira Matsushita</u> , Toshimitsu Okane, and Makoto Yoshida
その他 (論文)	Al-Mg 合金および Al-Si 合金における AE 法を用いた凝固割れ発生の判断基準 軽金属, 62.3 (2012), p. 104-108 <u>松下 彬(筆頭)</u> , 遠藤 至, 吉田 誠
その他 (総説)	アルミニウム合金の凝固過程におけるアコースティック・エミッション検知方法の発展 軽金属, 61.7 (2011), p. 334-340 植木 徹, 遠藤 至, <u>松下 彬</u> , 吉田 誠