

結晶塑性有限要素法によるマグネシウム 合金板の変形挙動のモデリング

孝之*

浜

T. Hama

1. 緒言

マグネシウム(以下, Mg)合金は低密度材料であり, また比強度,比剛性が高いという特徴を有する^{1,2)}.その ため,輸送機器の軽量化を促進する環境調和型材料として 期待されている.一方,構造部材はプレス加工により成形 される場合が多いが, Mg合金板は常温では張出し加工 性や絞り加工性が著しく低く,またスプリングバックも大 きいなど,プレス成形性が低いことが知られている³⁻⁵⁾. その要因の一つとして,引張一圧縮非対称性⁶⁻⁹⁾や除荷時 の顕著な非線形挙動¹⁰⁻¹³⁾,顕著な異方硬化挙動^{14,15)}など 極めて特徴的な塑性変形挙動を示すことが挙げられる.し かしながらその詳細はいまだ十分に明らかにされておら ず,Mg合金板を幅広く利用する上で障害となっている.

Mg 合金板の特徴的な塑性変形挙動は、六方晶における 強い結晶異方性に起因する.常温では、主すべり系である 底面すべり系に比べて非底面すべり系の臨界分解せん断 応力(Critical Resolved Shear Stress, CRSS)が著しく大きく、 活動が容易ではない.そのため塑性変形には、すべりに加 えて CRSS の小さい{1012}双晶も大きな役割を担うこと となる.しかしながら双晶には変形の極性があるため、変 形モードによってその活動の大きさは異なる.さらに、通 常プレス加工で用いられる圧延板では、六方晶の c 軸が板 厚方向に配向した底面集合組織が形成され、変形異方性を 増大させる要因となっている.

このような結晶粒レベルでの強い異方性の結果として 生じる巨視的な変形特性を理解するには,結晶塑性モデル の適用が有効な手段である.著者らは,Mg合金の変形挙 動の高精度な予測を目的とした結晶塑性有限要素法解析 プログラムの開発を進めてきた^{9,12,13,15,16)}.そこで本稿で は,本研究で開発してきた結晶塑性解析技術の概要とそれ によるいくつかの解析事例,また解析を通して変形メカニ ズムを考察した結果を報告する.

2. 結晶塑性有限要素法

2.1 基礎理論

本研究で用いた結晶塑性有限要素法を構成する基礎理 論の概要を示す.その詳細については既発表文献^{9,12,13,15,} ¹⁶⁾を参照いただきたい. 各すべり系の活動は、シュミット則に基づくと仮定する. すべり系 α におけるすべり速度 $\dot{\gamma}^{(\alpha)}$ には次式を仮定する^{17,}

$$\frac{\dot{\gamma}^{(\alpha)}}{\dot{\gamma}_{0}} = \left| \frac{\tau^{(\alpha)}}{\tau^{(\alpha)}_{Y}} \right|^{\frac{1}{m}} \operatorname{sign}\left(\tau^{(\alpha)}\right), \quad \tau^{(\alpha)} = \boldsymbol{s}^{(\alpha)} \cdot \boldsymbol{\sigma} \cdot \boldsymbol{m}^{(\alpha)},$$

$$\dot{\tau}^{(\alpha)}_{Y} = \sum_{\alpha} q_{\alpha\beta} h \left| \dot{\gamma}^{(\beta)} \right|$$
(1)

ただし $\tau^{(\alpha)}$ は分解せん断応力, $\tau_Y^{(\alpha)}$ はすべり抵抗, $\dot{\gamma}_0$ は 参照すべり速度,mはひずみ速度敏感性指数, $q_{\alpha\beta}$ は自己 および潜在硬化係数である.単位ベクトル $s^{(\alpha)}$ および $m^{(\alpha)}$ はすべり方向およびすべり面法線を表す.hは加工硬化率 である.

2.2 すべり系

 $h = h_0$

結晶塑性有限要素法では、解析で考慮するすべり系・双 晶系の適切な選択が重要である.マグネシウム合金に関す る先行研究^{19,20}に基づき、本研究では最密六方晶におけ る底面<a>すべり系(6つ)、柱面<a>すべり系(3つ)、錐 面-2<c+a>すべり系(3つ)、そして $\{10\bar{1}2\}<10\bar{1}\bar{1}>$ 引張 双晶系(6つ)を考慮した.なお Mg では、変形後期に $\{10\bar{1}1\}<10\bar{1}\bar{2}>$ 圧縮双晶が形成することが報告されてい る²¹⁾が、本稿では一様伸びの範囲内での変形を対象とす るため、以下では $\{10\bar{1}1\}$ 双晶は無視する.

すべり系の種類に応じて,加工硬化率hは以下の2種類の式で与える¹⁹.

$$h = h_0 \left(1 - \frac{\tau_0}{\tau_\infty} \right) \exp\left(-\frac{h_0 \overline{\gamma}}{\tau_\infty} \right), \quad \overline{\gamma} = \sum_{\alpha} \int \left| \dot{\gamma}^{(\alpha)} \right| dt \tag{3}$$

 τ_0 は CRSS を,また h_0 および τ_∞ は加工硬化を表すパラ メータである.底面すべり系には線形硬化則(式(2))を, また柱面すべり系および錐面-2 すべり系には Voce 則(式 (3))を適用した.双晶のモデル化については次節で示す.

2.3 双晶変形のモデル化

本研究では, van Houtte の提案した手法²²)に基づいて双 晶の形成・回復を以下のようにモデル化した^{13,23}).まず, 双晶面にせん断応力が作用することで双晶の形成が起こ ると考える. 双晶系 α の活動によって生じるせん断ひずみ 速度は、すべり速度と同様に式(1)で与えられると仮定す る. {1012}双晶の変形の極性を表すため、初期状態では $\tau^{(\alpha)} > 0$ 、すなわち c 軸を伸張させる方向に応力が作用す る場合のみ双晶が形成しうると仮定する. 双晶系 α の形成 に伴って生じる双晶体積率 $f^{(\alpha)}$ を次式で定義する.

$$f^{(\alpha)} = \overline{\gamma}_{\text{twin}}^{(\alpha)} / \gamma_{\text{ref}} \tag{4}$$

ただし、 $\overline{p}_{twin}^{(\alpha)}$ は双晶の形成による累積せん断ひずみを、 γ_{ref} は結晶粒全体が双晶変形したときのせん断ひずみで ある.解析に先だって結晶粒ごとに乱数を用いて体積率に 対する閾値 $f_{th}^{(\alpha)}$ を定めておき、毎ステップで $f^{(\alpha)}$ と $f_{th}^{(\alpha)}$ を 比較する.そして $f^{(\alpha)} = f_{th}^{(\alpha)}$ が満足されたとき、この結晶 粒を次式の双晶回転テンソルを用いて双晶系 α により方 位回転させる.

$$\boldsymbol{R}^{tw} = 2\boldsymbol{m}^{(\alpha)} \otimes \boldsymbol{m}^{(\alpha)} - \boldsymbol{I}$$

ただし*I*は単位テンソル, *m*^(α)は双晶系αの双晶面単位 法線ベクトルである.塑性変形の進展に伴って双晶領域が 拡大する様子を表すため,双晶の進展に伴ってわずかに加 工硬化すると考える. そのときの加工硬化率 *h* には線形硬 化則(式(2))を用いる.

 $\tau^{(\alpha)} > 0$ 下で双晶形成した履歴のある双晶系 α では,その後圧縮の分解せん断応力 $\tau^{(\alpha)}$ が作用することで双晶回復が生じると仮定する.すなわち,式(1),式(2)に基づいて双晶形成時と逆向きにせん断ひずみ速度 $j_{dw}^{(\alpha)}$ が発生すると考える. $\tau^{(\alpha)} > 0$ (双晶形成時)に発生した累積せん断ひずみを $\bar{p}_{w}^{(\alpha)max}$ とすると,双晶回復は次式が満たされるまで活動できると仮定する.

$$\overline{\gamma}_{dtw}^{(\alpha)} = \int \gamma_{dtw}^{(\alpha)} dt = \overline{\gamma}_{tw}^{(\alpha)max}$$

 $r^{(\alpha)} > 0$ 下で方位回転した履歴がある場合は,式(6)が満たされた時点でこの結晶粒を回転テンソル R^{WT} を用いて形成時とは逆方向へ方位回転させる.

先行研究 6.24)より,双晶回復時の初期すべり抵抗は双晶 形成時の初期すべり抵抗に比べて小さいことが指摘され ている.そこで本研究では簡単のため,双晶回復時の初期 すべり抵抗は実験結果に合わせて調整すべきパラメータ として取り扱っている.

以上の結晶塑性モデルをアップデート・ラグランジェ形 式の静解析有限要素法 $^{25, 26)}$ に導入した.陽的な時間積分 を行うため, rate tangent modulus 法 $^{27)}$ を用いた.また陽的 な時間積分に伴う内力と外力の不釣り合いの増加を防ぐ ため, r_{min} 法 $^{28)}$ を用いた.

2.4 有限要素モデル

本解析では、立方体を8節点ソリッド要素(選択低減積 分)により各方向に10分割したモデルを用いる.一要素 内の8積分点全てで同じ初期方位を有すると定義して、 1000の初期方位からなるモデルを想定する.初期方位は、 変形前のMg合金板をEBSDにより測定した結果から決定 した.初期結晶方位分布の一例を図1¹⁶に示す.



図1 初期の極点図¹⁶⁾

結晶塑性解析を行うにあたり,式(1)~(4)などで用いら れる材料パラメータをすべり系/双晶系ごとに予め決定す る必要がある.詳細は省略するが,本研究では Mg 合金圧 延板を対象として,一軸引張及び一軸圧縮時の応力-ひず み曲線,一軸引張時のr値の発展,また反転負荷時の応力 -ひずみ曲線を用いて変形機構ごとにパラメータを決定 する手法を提案した²⁹.同定されたパラメータの一例を 表 1²⁹に示す.

表1 同定されたパラメータの一例 29)

		底面	柱面	錐面 <c+a></c+a>	双晶
$ au_0$	/MPa	10	100	100	45
$ au_{\infty}$	/MPa	-	726	365	-
h_0	/MPa	30	950	530	60

3. 結果と考察

(5)

(6)

3.1 単軸負荷時の変形挙動¹⁶⁾

本節では、Mg合金圧延板における種々の負荷経路での 変形挙動を結晶塑性解析により予測した事例を示す.以下 で示す実験結果は、特に断りのない限り板厚 1mm の AZ31Mg合金圧延板を用いて得られた結果である.

図2に、引張、圧縮、圧縮から引張への反転負荷時の応 カーひずみ曲線と引張時のr値の発展を示す.いずれも圧 延方向へ負荷した場合の結果である.上述のように、これ らの実験結果を用いてパラメータ同定を行った.いずれの 解析結果も実験結果を良く再現できており、良好にパラメ ータが同定されていることがわかる.

ここで注目すべき点として,顕著な引張-圧縮の非対称 性が見られることと,応力反転後にはS字状の加工硬化挙 動が発現していることが挙げられる.このように特徴的な 加工硬化挙動を示すメカニズムは,次のように説明できる. 図3に引張時および反転負荷時の相対活動度の推移を示 す.相対活動度は各すべり系/双晶系の活動の大きさを相 対的に評価する指標であり,すべり系/双晶系 i の相対活動 度 n は次式で定義される.

$$r_{i} = \frac{\sum_{n}^{n_{s}} \sum_{k} \left| \Delta \gamma^{(n,k)} \right|}{\sum_{n}^{n_{s}} \sum_{j} \left| \Delta \gamma^{(n,j)} \right|}$$
(7)



図2 単軸負荷時の変形挙動¹⁶⁾. (a)応力一ひずみ曲線, (b)r 値の発展.



図3 相対活動度の推移¹⁶⁾. (a)引張負荷, (b)圧縮から 引張への反転負荷.

ただし k はすべり系/双晶系 i の数を, j は全てのすべり 系および双晶系の数を, また ns は結晶粒の数を表す.図 3(a)と図 3(b)の圧縮時(反転前)の結果から,引張時には 底面すべりおよび柱面すべりの活動が支配的であるのに

対して, 圧縮時には底面すべりと引張双晶の形成が支配的 であることがわかる.これは、Mg合金圧延板では強い底 面集合組織が発達しているため、 圧縮時には c 軸方向に引 張応力が作用する結晶粒が多数存在するためである.この 結果から,柱面すべりに比べて引張双晶の CRSS が低いた め(表 1)、双晶の活動が活発な圧縮時の応力レベルが引 張時に比べて低くなったことが示唆される.一方,図3(b) の反転後の結果から,引張へ反転直後には双晶回復が支配 的であるのに対して、累積真ひずみ8%付近で双晶回復の 活動が急速に低下し、代わりに柱面すべりの活動が活発に なる.これは、圧縮時に形成された双晶が累積真ひずみ 8%付近でほぼ全て回復し、単調引張への変形モードに移 行したためである.このとき,双晶回復に比べて柱面すべ りの CRSS が高いため (表 1),支配的な変形機構の急激 な遷移に伴って応力レベルが急激に高まり、S字状の加工 硬化挙動が発現したと考えられる.ここで強調したいのは, 結晶塑性モデルを用いるとこれらの複雑な挙動を特段の 仮定を設けることなく自然に予測できる点であり、これが 従来の現象論モデルでは得がたい大きな強みである.

3.2 二段階負荷挙動¹⁶⁾

板材成形中,板材は複雑なひずみ経路変化を受ける場合 が多い.したがって,材料モデルにはひずみ経路変化を伴 う種々の変形挙動を予測できることが求められる.その一 例として,図4に示すような二段階の負荷を受けた場合の 変形挙動を調査した事例を紹介する.ここでは,一次経路 として圧延方向に6%の引張ひずみあるいは圧縮ひずみを 与え,その後二次経路として種々の方向へ10%の引張ひず みを与えた.

実験および解析から得られた二次経路における応力– ひずみ線図を図5に示す.引張予ひずみを与えた場合,負 荷角度差 θ が大きくなるにつれて応力レベルが低下してい る.また θ =0°では降伏後に急激に加工硬化率の変化が生 じているのに対して,それ以外の条件では降伏後緩やかに 加工硬化率が変化している.このように,一定の面内異方 性は見られるものの,その程度は顕著ではない.一方,圧 縮予ひずみを与えた場合,極めて顕著な面内異方性が発現 している.反転負荷に対応する θ =0°では,図2(a)と同様 に明らかなS字状の加工硬化挙動が発現している.一方, S字の程度は θ が大きくなるにつれて弱まり, θ =60°,90° では全く見られない.以上の加工硬化挙動は,結晶塑性解 析により良好に予測できている.

予圧縮材で見られる加工硬化挙動の面内異方性は,次の ように説明できる.図6に,圧縮予ひずみを与えた場合の 二次経路前後での(0001)極点図を示す.初期では強い底面 集合組織が形成されているのに対して(図1),二次経路 負荷前には,圧延方向に強いピークが生じている.これは, 図3の相対活動度からも明らかなように,一次経路(圧縮) で引張双晶が形成されたためである.二次経路負荷後には, *θ*=0°では圧延方向のピークが消失してほぼ初期と同様の



凶5 予愛形を受けた Mg 音並圧延板にわける応力= ひずみ線図¹⁶. (a)予引張材, (b)予圧縮材.

集合組織に戻っている一方で、のが大きくなるにつれて圧 延方向に残存するピーク強度が高まっている.これは、 θ =0°では双晶回復が活発であるのに対して、のが大きくな るにつれて双晶回復の活動度が低下することを示す.以上 の集合組織発展は、解析でも良好に予測できている.この 結果から、予圧縮材で見られる顕著な面内異方性は、負荷 角度差によって双晶回復の活動度が大きく異なることが 原因であると示唆される.

3.3 除荷時の非線形挙動¹²⁾

Mg 合金では、図7に示すように除荷時に顕著な非線形 挙動を示すことが知られている.除荷時の挙動は、板材成 形における主要な不良現象の一つであるスプリングバッ クに大きな影響を及ぼすことから、近年その適切なモデル 化が求められている.古典的な塑性力学では、塑性変形が 生じた金属材料が除荷を受けると弾性状態に戻り、その時 の応力-ひずみ関係もほぼヤング率の傾きで線形的に推



図 6 予圧縮材における二次経路前後の極点図¹⁶. (a)二次 経路負荷前, (b) *θ*=0°で二次経路負荷後, (c) *θ*=45° で二次経路負荷後, (d)*θ*=90°で二次経路負荷後.



図7 繰り返し引張-除荷を受ける Mg 合金圧延板の 応力-ひずみ線図¹²⁾.

移すると考える.したがって古典的な塑性力学の枠組みで 除荷時の非線形挙動をモデル化しようとすると,非線形挙 動が生じることを予め仮定する必要がある.一方,結晶塑 性モデルを用いると,特段の仮定をおくことなく除荷時の 非線形挙動を良好に再現することができる(図 7).詳細 な結果は省略するが,解析より,除荷時の非線形挙動は次 のようなメカニズムから説明できることが示されている. 引張変形中は柱面すべりの活動が活発なため(図 3(a)), 負荷時の応力レベルは柱面すべりのすべり抵抗によって 支配される.その後巨視的な除荷に転じると,柱面すべり に比べてすべり抵抗が著しく低い底面すべりにとっては 巨視的な除荷中であっても十分活動しうる程度の分解せ ん断応力が作用する.その結果,除荷時であっても底面す べりが活動し,非線形な応力挙動が発現したと考えられる.

3.4 鋳造板への適用³⁰⁾

前節までは、全て圧延板を対象としていた.結晶塑性解 析の大きな魅力の一つは、初期結晶方位分布の違いが材料 の応答に及ぼす影響を数値的に予測できる点である.そこ で本節では、ランダムな結晶方位分布を持つ鋳造板の変形 挙動を結晶塑性解析により予測した事例を紹介する.実験 には、AZ31Mg 合金のインゴットから切り出した厚さ1mm の板状試験片を用いた.

解析では、各要素に対してランダムに初期結晶方位を割 り当てた.ところで、2.4節で述べたパラメータ同定法は 圧延板を想定しており、鋳造板には適用できない.そこで、 次の2点を仮定してパラメータを決定した.(a)圧延板で 同定されたパラメータは、鋳造板にも適用可能である、(b) 圧延板と鋳造板での結晶粒径の違いを考慮するため、 CRSSに対して Hall-Petch 則が成り立つと仮定し、文献³¹⁾ で示された Hall-Petch パラメータを用いて CRSS を調整す る.

引張および圧縮時の応力-ひずみ曲線を図 8(a)に示す. なお,引張と圧縮の結果を直接比較するため,両軸ともに 絶対値で示している.圧縮時に比べて引張時の方が応力レ ベルが高く,鋳造板においても引張-圧縮の非対称性が見 られる.またこの非対称性は,解析でも良好に予測できて いる.図8(b)に,引張から圧縮へ,および圧縮から引張へ の反転負荷時の応力-ひずみ曲線を示す.鋳造板において もひずみ経路依存性が見られ,圧縮から引張へ反転した場 合は反転後に緩やかなS 字状の加工硬化挙動が見られる のに対して,引張から圧縮へ反転した場合はそのような傾 向は見られず,ほぼ線形的に推移している.以上のひずみ 経路依存性は解析でも良好に予測できている.解析結果か ら,引張一圧縮の非対称性やひずみ経路依存性は,鋳造板 においても引張負荷下と圧縮負荷下で双晶活動度が異な ることが要因であると示唆されている.

4. まとめ

本稿では、筆者らの開発した Mg 合金に対する結晶塑



図8 Mg 合金鋳造板の応力ーひずみ線図³⁰⁾. (a)圧縮およ び引張, (b)反転負荷. 実線は実験結果, 破線は解析 結果を表す.

性有限要素法解析技術とそれを用いたいくつかの解析事 例を紹介した.結晶粒レベルの微視的変形を適切にモデル 化すれば,多様かつ複雑な巨視的変形挙動を特段の仮定を 設けることなく良好に予測できることを示した.また,微 視的な変形が巨視的な変形に及ぼす影響を直接読み解く ことができるのも大きな魅力であり,変形メカニズムの理 解にも大いに役立つことを示した.一方,本解析技術を実 用的に用いるためには,パラメータ同定の問題や定量的な 予測精度の向上など,多くの問題が残されており,その解 決が今後の課題である.

謝 辞

本研究は、公益財団法人天田財団からの一般研究助成なら びに科学研究費により実施した研究に基づいていること を付記するとともに、同財団に感謝いたします.

参考文献

- 1) B.L. Mordike, and T. Ebert, Materials Science and Engineering A, 302 (2001), 37-45.
- M.K. Kulekci, International Journal of Advanced Manufacturing Technology, 39 (2008), 851-865.
- T. Hama, Y. Kariyazaki, K. Ochi, H. Fujimoto, H. Takuda, Materials Transactions, 51-4 (2010), 685-693.

- Z. Meng, S. Huang, J. Hu, W. Huang, Z. Xia, Journal of Materials Processing Technology, 211 (2011), 863-867.
- M. Nebebe Mekonen, D. Steglich, J. Bohlen, D. Letzig, J. Mosler, Materials Science and Engineering A, 540 (2012), 174-186.
- X.Y. Lou, M. Li, R.K. Boger, S.R. Agnew, R.H. Wagoner, International Journal of Plasticity, 23 (2007), 44-86.
- T. Hama, Y. Kariyazaki, N. Hosokawa, H. Fujimoto, H. Takuda, Materials Science and Engineering A, 551 (2012), 209-217.
- T. Hama, H. Nagao, Y. Kuchinomachi, Takuda, H., Materials Science and Engineering A, 591 (2014), 69-77.
- T. Hama, T. Suzuki, S. Hatakeyama, H. Fujimoto, H. Takuda, Materials Science & Engineering A, 725 (2018), 8-18.
- C.H. Cáceres, T. Sumitomo, M. Veidt, Acta Materialia, 51 (2003), 6211-6218.
- G.E. Mann T. Sumitomo, C.H. Cáceres, J.R. Griffiths, laterials Science and Engineering A, 456 (2007), 138-146.
- T. Hama, H. Takuda, International Journal of Plasticity, 27 (2011), 1072-1092.
- T. Hama, N. Kitamura, H. Takuda, Materials Science and Engineering A, 583 (2013), 232–241.
- M.O. Andar, T. Kuwabara, D. Steglich, Materials Science and Engineering A, 549 (2012), 82-92.
- T. Hama, H. Takuda, Computational Materials Science, 51 (2012), 156-164.
- T. Hama, Y. Tanaka, M. Uratani, H. Takuda, International Journal of Plasticity, 82 (2016), 283-304.
- D. Pierce, R.J. Asaro, A. Needleman, Acta Metallurgica, 31 (1983), 1951-1976.

- 18) R.J. Asaro, A. Needleman, Acta Metallurgica, 33 (1985), 923-953.
- S. Graff, W. Brocks, D. Steglich, International Journal of Plasticity, 23 (2007), 1957-1978.
- T. Mayama, K. Aizawa, Y. Tadano, M. Kuroda, Computational Materials Science, 47 (2009), 448-455.
- J. Koike, Metallurgical Materials Transactions A, 36 (2005), 1689–1696.
- 22) P. Van Houtte, Acta Metallurgica, 26 (1978), 591-604.
- T. Hama, H. Takuda, Steel Research International, Special Edition, (2012), 1115-1118.
- 24) G. Proust, C.N. Tomé, A. Jain, S.R. Agnew, International Journal of Plasticity, 25 (2009), 861-880.
- M. Kawka, A. Makinouchi, Journal of Materials Processing Technology, 50 (1995), 105-115.
- 26) T. Hama, T. Nagata, C. Teodosiu, A. Makinouchi, H. Takuda, International Journal of Mechanical Sciences, 50 (2008), 175-192.
- 27) D. Peirce, C.F. Shih, A. Needleman, Computers & Structures, 18 (1984), 875-887.
- 28) Y. Yamada, N. Yoshimura, T. Sakurai, International Journal of Mechanical Sciences, 10 (1968), 343-54.
- T. Hama, N. Hosokawa, H. Takuda, Proceedings of the 9th NUMISHEET, (2014), 692–695.
- 30) T. Hama, T. Mayama, H. Takuda, The Romanian Journal of Technical Sciences-Applied Mechanics, 60 (2015), 16 pages.
- 31) 中浦祐典, 渡部晶, 大堀紘一, 軽金属, 58-1(2008), 22-26.