結晶塑性解析に基づくサブグレイン組織予測と 再結晶シミュレーション

京都工芸繊維大学[院] 〇高木知弘 神戸大学[院] 山中晃徳 神戸大学[院] 冨田佳宏

Subgrain Structure Prediction from Crystal Plasticity Analysis and Recrystallization Simulation

Tomohiro TAKAKI, Akinori YAMANAKA and Yoshihiro TOMITA

1緒

冷間加工後の熱処理過程で生じる再結晶組織を精度 良く予測・制御することは、製品の諸特性を向上させる ために極めて重要である¹⁾.このためには、試行錯誤的 な実験的評価に加えて、コンピュータを援用する数値的 評価が重要となる.しかしながら、再結晶組織は加工時 の変形組織の影響を強く受けることから、精度良く予測 された変形組織に基づく再結晶粒の核生成・成長シミュ レーションが不可欠であり、このことがモデルの構築を 困難にしている.

著者らはこれまでの研究で,結晶塑性有限要素解析か ら変形時の結晶方位と蓄積エネルギーを算出し,これに 基づく再結晶核生成および KWC Phase-field モデル²⁾ に より再結晶粒成長を再現する連成再結晶モデルを構築 した³⁾.本手法は Raabe ら⁴⁾と同様の手法であるが,再 結晶シミュレーションで多く用いられている Monte Carlo 法や Cellular automaton 法の代わりに,粒成長問題 を精度良く解くことのできる Phase-field 法を新たに導入 した.しかしながら,これらの手法では核生成条件を仮 定する必要があり,再結晶カイネティクスや最終的な再 結晶組織は,設定する核生成条件に依存して変化し,定 量的な評価が困難である.

核生成条件を前もって設定せず自発的な核生成を可 能とする手法として、方位差に依存した粒界エネルギー と粒界モビリティーを導入することで、サブグレイン構 造の粒界エネルギー駆動粒成長、つまり異常粒成長を用 いる方法がある⁵⁾.そこで本研究では、結晶塑性解析か ら得られる情報に基づき変形時のサブグレイン構造を 予測し、そのサブグレイン構造を初期構造とする Multi-phase-field法⁶⁾による異常粒成長シミュレーション を行うことで、変形組織に基づく自発的な核生成を可能 とする再結晶モデルを構築する.ここで、 Multi-phase-field法の数値解法においてKimら⁷⁾のアル ゴリズムを導入することで、多くの粒の成長を効率的に シミュレートすることを可能とする.

2 再結晶モデル

2.1 サブグレイン組織予測 EBSD 法などによる組織 観察から蓄積エネルギー*E*store を算出する際,

$$E_{store} = \frac{K\gamma_s}{D_s} \tag{1}$$

が良く用いられる.ここで、 γ_s は粒界エネルギー、 D_s は サブグレン直径、Kは定数である.式(1)に Read-Shockley の関係

$$\gamma_s = \gamma_m \frac{\Delta\theta}{\Delta\theta_m} \left(1 - \ln \frac{\Delta\theta}{\Delta\theta_m} \right) \tag{2}$$

を考慮すると,

$$D_{s} = \frac{K}{E_{store}} \gamma_{s} = \frac{K}{E_{store}} \gamma_{m} \frac{\Delta \theta}{\Delta \theta_{m}} \left(1 - \ln \frac{\Delta \theta}{\Delta \theta_{m}} \right)$$
(3)

を得ることができる. 蓄積エネルギー E_{store} は結晶塑性解 析から算出される転位密度 ρ を用いて次式により計算す ることができる.

$$E_{store} = \frac{1}{2} \rho \mu b^2 \tag{4}$$

ここで、 μ はせん断弾性係数、bはバーガースベクトルの大きさである.さらに、サブグレイン直径 D_s と結晶方位差 $\Delta\theta$ との関係として $\Delta\theta = |\nabla \theta| D_s$ を仮定すると、式(3)より、

$$\Delta \theta = \Delta \theta_m \exp\left[1 - 1 / \left\{ \left| \nabla \theta \right| \frac{K}{E_{stoer}} \frac{\gamma_m}{\Delta \theta_m} \right\} \right]$$
(5)

を得ることができる.ここで, |∇*θ*|は局所的な結晶方位 勾配である.

式(5)より,結晶塑性解析から導出される $E_{store} \geq |\nabla \theta|$ により局所的な方位差 $\Delta \theta$ を算出すると式(3)よりサブグレイン直径 D_s が得られる.これらの情報を元に,Phase - field 法による通常粒成長シミュレーションを行うことで,サブグレイン構造を作成する.

2.2 Multi-phase-field 法 粒成長シミュレーションには, Steinbach ら^のの Multi-phase-field モデルを用いる.本モ デルはパラメータと物性値の関係付けが容易で定量的 な粒成長シミュレーションが可能であり, Kim ら⁷⁾のア ルゴリズムを用いることでシミュレーションを効率的 に行うことができる.

文献[6]によると, 粒*i*内で1, 他粒内で0, 粒界で0< ¢<1の値をとる phase field ∳の時間発展方程式は, 次式 で与えられる.

$$\dot{\phi}_{i} = -\sum_{j=1}^{n} \frac{M_{ij}^{\phi}}{n} \left[\sum_{k=1}^{n} \left\{ \left(W_{ik} - W_{jk} \right) \phi_{k} + \frac{1}{2} \left(a_{ik}^{2} - a_{jk}^{2} \right) \nabla^{2} \phi_{k} \right\} \right]$$
(6)

ここで、 $n \iota \phi > 0$ の phase field の数であり、勾配係数 a_{ij} 、エネルギー障壁 W_{ij} 、phase field モビリティー M^{ϕ}_{ij} は 次式により粒界エネルギー γ_{ij} 、界面幅 δ 、粒界モビリティ $-M_{ij}$ と関係付けることができる.

$$a_{ij} = \frac{2}{\pi} \sqrt{2\delta\gamma_{ij}} , \quad W_{ij} = \frac{4\gamma_{ij}}{\delta} , \quad M^{\phi}_{ij} = \frac{\pi^2}{4\delta} M_{ij}$$
(7)

粒界エネルギーの方位差依存性は式(2)により、粒界モビ リティーの方位差依存性は次式により表される.

$$M_{ij}(\Delta \theta_{ij}) = M_m \left[1 - \exp\left\{ -5\left(\frac{\Delta \theta_{ij}}{\Delta \theta_m}\right)^4 \right\} \right]$$
(8)

3 シミュレーション結果

図1は多結晶材料の結晶塑性解析結果から一部を取り 出したものを示している. Grain 1 は結晶方位差が小さく 蓄積エネルギーは比較的高い粒, grain 2 は方位差が小さ く蓄積エネルギーも低い粒, grain 3 は粒内部では蓄積エ ネルギーが低く粒界近傍で大きな方位差と蓄積エネル ギーが生じている粒, grain 4 は方位差は比較的小さいが 蓄積エネルギーが高い粒である. これらの結果より 2.1 節の手順に基づき各差分格子点のサブグレインサイズ D_sと方位が決定される.これに基づき、サブグレイン組 織を作成するための粒成長シミュレーションの核を配 置したものが図 2(a)である.また、この粒成長シミュレ ーションの結果得られたサブグレイン組織を図2(b)に示 している.図1と図2を比較することにより、蓄積エネ ルギーの低い grain 2 と grain 3 の内部では粗いサブグレ イン組織が、粒界では微細なサブグレインがそれぞれ生 成していることが分かる. さらに、蓄積エネルギーの大 きな grain 1 と grain 2 内部では細かなサブグレイン組織 となっている.

図3は図2(b)を初期構造とする再結晶 Multi - phase field シミュレーションの結果を示している.図3(a)より, 初期粒界に位置する方位差の大きなサブグレインが優 先的に成長し再結晶核となり,より大きく成長している ことが分かる.また,粒内においても方位差の比較的高



Fig.1 Results of crystal plasticity FE simulation. (a) Crystal orientation, (b) misorientation and (c) stored energy.

い粒界を有する粒が成長し、再結晶核を形成している. 再結晶核の成長は、サブグレインサイズが小さく蓄積エ ネルギーの高い grain 1 と grain 4 へ向かって進んでおり、 サブグレインサイズの大きな grain 2 と grain 3 の内部で は比較的長い時間が経過した後も再結晶が生じていな いことが分かる.

以上のように、本研究で提案した手法は自発的な再結 晶核生成を伴う変形組織に依存した再結晶粒成長が可 能であることが確認できる.



Fig.2 (a) Nuclei to create subgrain structure and (b) created subgrain structure.



Fig.3 Microstructure evolutions during recrystallization.

参考文献

- 1) F.J. Humphreys and M. Hatherly, Recrystallization and Related Annealing Phenomena, Elsevier, 2004.
- R. Kobayashi, J. A. Warren and W. C. Carter, Physica D 119, 415 (1998).
- 高木知弘,山中晃徳,比嘉吉一,冨田佳宏,機論 A, 73, 482 (2007).
- D. Raabe and R. C. Becker, Modelling Simul. Mater. Sci. Eng. 8, 445 (2000).
- 5) F. J. Humphreys, Acta Mater., 45, 4231 (1997).
- I. Steinbach and F. Pezzolla, Physica D, 134, 385 (1999).
- S. G. Kim, D. I. Kim, W. T. Kim and Y. B. Park, Phys. Rev. E, 74, 061605 (2006).