

結晶成長モデルに対する Łojasiewicz-Simon 勾配不等式  
 The Łojasiewicz-Simon gradient inequality for a PDE related to grain boundary motion

○水野 将司<sup>1</sup>, 崎山 歩実<sup>2</sup>, 高棹 圭介<sup>3</sup>  
 \*Masashi Mizuno<sup>1</sup>, Ayumi Sakiyama<sup>2</sup>, Keisuke Takasao<sup>3</sup>

Abstract: We consider a system of differential equations related to the motion of grain boundaries. The model consists of the curve shortening equation with a variable mobility coefficient as a local interaction of the grain boundaries and the equation of so-called misorientation, the difference between two grains constituting the grain boundary. These equations are based on the dissipation structure of a grain boundary energy functional. Assuming that the grain boundary density function is analytic, we study the existence of a global-in-time solution and the long-time asymptotic behavior of the model. A key ingredient is to construct the Łojasiewicz-Simon inequality associated with the model.

1. 結晶成長モデルに由来する微分方程式系

次の微分方程式系に周期境界条件を課した問題を考察する.

$$\begin{cases} \frac{u_t(x,t)}{\sqrt{1+u_x^2(x,t)}} = \mu\sigma(\alpha(t)) \left( \frac{u_x(x,t)}{\sqrt{1+u_x^2(x,t)}} \right)_x, & x \in \mathbb{T}, t > 0, \\ \alpha_t(t) = -\gamma\sigma'(\alpha(t)) \int_0^1 \sqrt{1+u_x^2(x,t)} dx, & t > 0, \end{cases} \quad (\text{GBM})$$

$\mathbb{T} = \mathbb{R}/\mathbb{Z} \cong [0, 1)$  は 1 次元トーラスであり,  $\sigma = \sigma(\alpha) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  は与えられた関数,  $\mu, \gamma > 0$  は与えられた正の定数,  $u = u(x, t) : \mathbb{T} \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$  は未知の周期関数,  $\alpha = \alpha(t) : \mathbb{T} \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$  は未知関数とする. この方程式は, グラフ  $y = u(x, t)$  を結晶粒界とみなし, 結晶粒界エネルギーを

$$E(u, \alpha)(t) := \sigma(\alpha(t)) \int_0^1 \sqrt{1+u_x^2(x,t)} dx \quad (\text{GBE})$$

で与えたとき, エネルギーの消散構造

$$\frac{d}{dt} E(u, \alpha)(t) = -\frac{1}{\mu} \int_0^1 \left( \frac{u_t(x,t)}{\sqrt{1+u_x^2(x,t)}} \right)^2 \sqrt{1+u_x^2(x,t)} dx - \frac{1}{\gamma} |\alpha_t(t)|^2 \leq 0 \quad (\text{EnergyLaw})$$

が成り立つための十分条件である [2]. これは, [1] で導出した結晶粒界の数値モデルのうち, 3 つ以上の結晶粒界が交わる点での影響を緩和した, 結晶粒界の発展に着目したモデルといいかえることができる. 以下,  $\sigma$  は解析的かつ, ある正定数  $C > 0$  が存在して, すべての  $\alpha \in \mathbb{R}$  に対して  $\sigma(\alpha) \geq C$  を仮定する. この仮定のもとで, (GBM) の古典解  $(u, \alpha)$  の長時間挙動を報告する.

2. 大域可解性

(GBM) の解の長時間挙動を調べるために, 古典解の時間大域可解性を説明する. 解の存在においては,  $u$  の勾配評価と  $\alpha$  の先験評価が鍵となる. [2] において,  $\sigma$  の正值性のみで  $u$  の勾配評価は得られているので,  $\alpha$  の先験評価が必要となる. [2] では,  $\alpha$  に対する最大値原理を得るために,  $\sigma$  に対する凸性, すなわち, すべての  $\alpha \in \mathbb{R}$  に対して  $\sigma'(\alpha)\alpha \geq 0$  を仮定していた. (GBM) の係数の符号を詳細に調べることで,  $\sigma$  の凸性の仮定なしに大域解の存在を示すことができた.

定理 1.  $u_0 : \mathbb{T} \rightarrow \mathbb{R}$  は Lipschitz 関数,  $\alpha_0 \in \mathbb{R}$  とする.  $\sigma$  は  $C^1$  級で,  $\sigma'$  は (一様)Lipschitz 連続と仮定する. このとき,  $(u(x, 0), \alpha(0)) = (u_0(x), \alpha_0)$  を初期値とする (GBM) の古典解が時間大域的に存在する.

1: 日大理工・教員・数学 2: ニッセイ情報テクノロジー株式会社 3: 京大理

3. 長時間挙動と Łojasiewicz-Simon 勾配不等式

[2] では,  $\sigma$  の凸性の仮定のもとで,  $\sup_{x \in \mathbb{T}} u(x, t), \alpha(t)$  の指数減衰評価を示した. ところで,  $\alpha$  は結晶粒界を構成する二つの結晶の方位の差であり, 本研究においては,  $\alpha = 0$  と  $\alpha = \frac{\pi}{2}$  では同じエネルギーとなることが自然である. このことから,  $\sigma$  が周期関数, 例えば  $\sigma(\alpha) = 1 + \frac{1}{2} \sin^2(4\alpha)$  が適用できるような理論を構築したい.

[3] によって,  $\sigma$  の解析を仮定することで, Łojasiewicz-Simon 不等式を導出した.

**定理 2.**  $(u, \alpha)$  を (GBM) の古典解とする.  $\sigma'(\bar{\alpha}) = 0$  とする. このとき,  $\delta > 0$ , 正定数  $D_0 > 0$  が存在して  $\|u(t)\|_{H^2} + |\alpha(t) - \bar{\alpha}| < \delta$  ならば

$$\sqrt{\gamma \left| \sigma'(\alpha(t)) \int_0^1 \sqrt{1 + u_x^2(x, t)} dx \right|^2 + \mu \left\| \sigma(\alpha(t)) \left( \frac{u_x(x, t)}{\sqrt{1 + u_x^2(x, t)}} \right)_x \right\|_{L^2(\sqrt{1 + u_x^2(x, t)})}^2} \geq D_0 (E(u, \alpha) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^{1-\theta}$$

が成り立つ.

[2] による  $u$  の勾配評価と組み合わせると  $C > 0$  が存在して

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} E(u, \alpha)(t) &\leq -D \left( |\alpha'(t)| + \left\| \frac{u_t(x, t)}{\sqrt{1 + u_x^2(x, t)}} \right\|_{L^2(\sqrt{1 + u_x^2(x, t)})} \right) (E(u, \alpha) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^{1-\theta} \\ &\leq -D \left( |\alpha'(t)| + C \|u_t(t)\|_{L^2(0,1)} \right) (E(u, \alpha) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^{1-\theta} \end{aligned}$$

とできる. そこで,  $-\frac{d}{d\tau} (E(u, \alpha)(\tau) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^\theta$  を考える. 先の結果より,

$$\begin{aligned} -\frac{d}{d\tau} (E(u, \alpha)(\tau) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^\theta &= -\theta (E(u, \alpha)(\tau) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^{\theta-1} \frac{d}{d\tau} E(u, \alpha)(\tau) \\ &\geq D\theta \left( |\alpha'(\tau)| + C \|u_\tau(\tau)\|_{L^2(0,1)} \right) \end{aligned}$$

が成り立つ. 両辺を  $[s, t]$  で積分すると

$$\begin{aligned} (E(u, \alpha)(s) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^\theta - (E(u, \alpha)(t) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^\theta &\geq \int_s^t D\theta \left( |\alpha'(\tau)| + C \|u_\tau(\tau)\|_{L^2} \right) d\tau \\ &= D\theta \left( \int_s^t |\alpha'(\tau)| d\tau + C \int_s^t \|u_\tau(\tau)\|_{L^2} d\tau \right) \\ &\geq D\theta \left( \left| \int_s^t \alpha'(\tau) d\tau \right| + C \left\| \int_s^t u_\tau(\tau) d\tau \right\|_{L^2} \right) \\ &= D\theta \left( |\alpha(t) - \alpha(s)| + C \|u(t) - u(s)\|_{L^2} \right) \end{aligned}$$

である. したがって

$$(E(u, \alpha)(s) - E(\bar{u}, \bar{\alpha}))^\theta \geq D\theta \left( |\alpha(t) - \alpha(s)| + C \|u(t) - u(s)\|_{L^2} \right)$$

が成り立つ,  $E(u, \alpha)$  が時間について減少して,  $E(\bar{u}, \bar{\alpha})$  に収束することに注意すると,  $u$  や  $\alpha$  が  $t$  に関して Cauchy 列であることが従い,  $u, \alpha$  が代数的オーダーで収束することがわかる.

4. 参考文献

[1] Epshteyn, Liu, and Mizuno, SIAM J. Math. Anal. **53**(2021), 3072–3097.  
 [2] Mizuno and Takasao, Interfaces Free Bound. **23**(2021), 169–190.  
 [3] 崎山 歩実, Łojasiewicz-Simon 不等式とその応用, 令和4年度日本大学理工学研究科修士論文.