

## Keller-Segel 方程式系に対する自己相似解

広島大学大学院理学研究科 村本 直己 (Naomi Muramoto)  
神戸大学工学部 内藤 雄基 (Yuki Naito)  
広島大学総合科学部 吉田 清 (Kiyoshi Yoshida)

### 1 Introduction

ここでは  $\mathbf{R}^2$  において、正のパラメータ  $\lambda$  をもつ半線形橍円型方程式

$$(1.1) \quad \Delta\psi + \frac{\varepsilon}{2}x \cdot \nabla\psi + \lambda e^{-\frac{1}{4}|x|^2} e^\psi = 0$$

の遠方で減衰する条件、すなわち

$$(1.2) \quad \lim_{|x| \rightarrow \infty} \psi(x) = 0$$

を満たす解  $\psi \in C^2$  と  $\lambda$  の関係について考える。ただし  $\varepsilon$  は正の定数である。

この方程式 (1.1) は走化性による細胞性粘菌の集合体形成の数学モデルである Keller-Segel 方程式系 [9]

$$(KS) \quad \begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \operatorname{div}(\nabla u - u \nabla v) & \text{in } \mathbf{R}^2, \quad t > 0 \\ \varepsilon \frac{\partial v}{\partial t} = \Delta v + \alpha u & \text{in } \mathbf{R}^2, \quad t > 0 \end{cases}$$

の自己相似解を考察することによって得られる。ここで (KS) の解  $(u, v)$  が

$$u(x, t) = k^2 u(kx, k^2 t), \quad v(x, t) = v(kx, k^2 t), \quad \forall k > 0$$

をみたすとき、この  $(u, v)$  を (KS) の自己相似解であるという。上の式において  $k = 1/\sqrt{t}$  と置くと

$$u(x, t) = \frac{1}{t} u(x/\sqrt{t}, 1), \quad v(x, t) = v(x/\sqrt{t}, 1)$$

となる。更に  $\varphi(\cdot) = u(\cdot, 1)$ ,  $\psi(\cdot) = v(\cdot, 1)$  と置き、 $u = \varphi/t$  および  $v = \psi$  を (KS) に代入すると  $(\varphi, \psi)$  は

$$(1.3) \quad \begin{cases} \operatorname{div}(\nabla\varphi - \varphi \nabla\psi) + \frac{1}{2}x \cdot \nabla\varphi + \varphi = 0 & \text{in } \mathbf{R}^2 \\ \Delta\psi + \frac{\varepsilon}{2}x \cdot \nabla\psi + \alpha\varphi = 0 & \text{in } \mathbf{R}^2 \end{cases}$$

をみたすことが分かる。ただし  $x/\sqrt{t}$  を再び  $x$  とする。この (1.3) の球対称な解の存在と非存在については永井-水谷 [10] や水谷-村本-吉田 [11] などで述べられている。

ここでは  $c$  を正定数とし

$$(1.4) \quad \varphi(x) = ce^{-\frac{1}{4}|x|^2} e^{\psi(x)}$$

とおく。このとき  $\varphi$  は (1.3) の第1式をみたし、第2式から  $\lambda = \alpha c$  として (1.1) を得る。この (1.4) 式は  $\varphi, \psi$  に対して例えれば

$$\lim_{|x| \rightarrow \infty} e^{\frac{|x|^2}{4}} \varphi(x) = c, \quad \lim_{|x| \rightarrow \infty} \psi(x) = 0$$

というような減衰性を与えたときに得られる恒等式である。

(1.1)-(1.2) の解の存在性について次のような定理を得た。

**定理 1.1**  $0 < \varepsilon < 2$  とする. このとき, 次の (i),(ii) をみたす  $\lambda_* > 0$  が存在する.

- (i)  $\lambda > \lambda_*$  ならば (1.1)-(1.2) の解は存在しない
- (ii)  $0 < \lambda < \lambda_*$  ならば (1.1)-(1.2) の解は少なくとも 2 つ存在する  
特に  $0 < \varepsilon < 1$  のとき, (i),(ii) に加えて次も成り立つ.
- (iii)  $\lambda = \lambda_*$  ならば (1.1)-(1.2) は唯 1 つ解をもつ.

また次の定理はパラメータ  $\lambda$  とそのときの (1.1)-(1.2) の解  $\psi$  との対  $(\lambda, \psi)$  の構造に関する結果である.

**定理 1.2** 定理 1.1 における  $\lambda_*$  に対し, (1.1)-(1.2) の解  $\psi_*$  が存在すると仮定する (定理 1.1 から  $0 < \varepsilon < 1$  のとき, この仮定は常に成り立つ). このとき, パラメータと (1.1)-(1.2) の解の組  $(\lambda, \psi)$  は  $(-\delta, \delta)$  ( $\delta > 0$  は十分小さい) を定義域とする 2 回連続的微分可能な写像  $s \mapsto (\lambda(s), \psi(s))$  で表され次を満たす.

- (i)  $(\lambda(0), \psi(0)) = (\lambda_*, \psi_*)$ .
- (ii)  $\dot{\lambda}(0) = 0, \ddot{\lambda}(0) < 0$ , すなわち,  $\lambda(s) < \lambda(0) = \lambda_*$  ( $0 < |s| < \delta$ ).
- (iii)  $s < 0$  ならば  $\psi(s) = \underline{\psi}_{\lambda(s)}$ ,  $\psi(s) \neq \psi_*$  を満たす.
- (iv)  $(\lambda_*, \psi_*)$  の近傍で, (1.1)-(1.2) の解の組  $(\lambda, \psi)$  は分枝  $\{(\lambda(s), \psi(s)) \mid |s| < \delta\}$  のみである.

定理 1.2 の証明は鈴木 [15] (または [5]) で同様な証明が述べられている.

## 2 重み付きの Sobolev 空間

この節では定理を示すために用いた重み付きの Sobolev 空間にについて少し詳しく述べる.  
 $\alpha \geq 0$  に対して

$$\begin{aligned} L_\alpha^2(\mathbf{R}^2) &= \left\{ u \in L^2(\mathbf{R}^2) \mid \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} |u|^2 dx < \infty \right\}, \\ H_\alpha^1(\mathbf{R}^2) &= \left\{ u \in H^1(\mathbf{R}^2) \mid \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} (u^2 + |\nabla u|^2) dx < \infty \right\}, \\ H_\alpha^2(\mathbf{R}^2) &= \left\{ u \in H_\alpha^1(\mathbf{R}^2) \mid \frac{\partial u}{\partial x_i} \in H_\alpha^1(\mathbf{R}^2), i = 1, \dots, N \right\} \end{aligned}$$

はそれぞれ次を内積にもつ Hilbert 空間である.

$$\begin{aligned} (u, v)_{L_\alpha^2} &= \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} uv dx, \\ (u, v)_{H_\alpha^1} &= (u, v)_{L_\alpha^2} + (\nabla u, \nabla v)_{L_\alpha^2}, \\ (u, v)_{H_\alpha^2} &= (u, v)_{L_\alpha^2} + (\nabla u, \nabla v)_{L_\alpha^2} + \sum_{i,j=1}^2 \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j}, \frac{\partial^2 v}{\partial x_i \partial x_j} \right)_{L_\alpha^2}. \end{aligned}$$

関連するノルムを次のように表すことにする.

$$\|u\|_{L_\alpha^2} = \sqrt{(u, u)_{L_\alpha^2}}, \quad \|u\|_{H_\alpha^1} = \sqrt{(u, u)_{H_\alpha^1}}, \quad \|u\|_{H_\alpha^2} = \sqrt{(u, u)_{H_\alpha^2}}.$$

これらの関数空間や次に挙げる性質などは M. Escobedo and O. Kabian[6], S. Kawashima[8] らによって扱われている.

**補題 2.1 ([6, 8])** (i) すべての  $u \in H_\alpha^1(\mathbf{R}^2)$  に対して

$$8\alpha \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} u^2 dx \leq \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} |\nabla u|^2 dx. \quad (\text{Poincaré type inequality})$$

(ii) すべての  $u \in H_\alpha^1(\mathbf{R}^2)$  に対して

$$4\alpha^2 \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} |x|^2 u^2 dx \leq \int_{\mathbf{R}^2} e^{2\alpha|x|^2} |\nabla u|^2 dx.$$

また、埋め込みの compact 性については次が成り立つ。

**補題 2.2 ([6, 8])**  $\alpha > 0$  とする。このとき次の埋め込みは compact である。

$$H_\alpha^1(\mathbf{R}^2) \subset L_\alpha^2(\mathbf{R}^2).$$

### 3 定理 1.1 の証明の概略

まず (1.1)-(1.2) の解であるということについて次のことを述べておく。

**命題 3.1**  $0 < \varepsilon < 2$  とする。このとき、(i)-(iii) は互いに同値である。

(i)  $\psi \in H_{\varepsilon/8}^1(\mathbf{R}^2)$  は (1.1) の弱解である。

(ii)  $\psi \in H_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2)$  (1.1) の弱解である。

(iii)  $\psi \in C^2(\mathbf{R}^2)$  は (1.2) をみたす (1.1) の解である。

そこで以下において、上の (i)-(iii)(のいずれか) をみたすとき単に (1.1) の解であると呼ぶことにする。また  $\psi$  が (1.1) の解であるならば指數関数的な減衰をする。すなわち、次の不等式が成り立つ。

$$(3.1) \quad 0 < \psi(x) < ce^{-\frac{\kappa_\varepsilon}{4}|x|^2} \quad \text{in } \mathbf{R}^2$$

ただし  $\kappa_\varepsilon = \min\{1, \varepsilon\}$ 。

**定義 3.2** 各  $\lambda$  に対して、(1.1) の解集合を

$$\mathcal{S}_\lambda = \left\{ \psi \in H_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2) \mid \psi \text{ は (1.1) の解である} \right\}.$$

とする。また、どんな  $\psi \in \mathcal{S}_\lambda$  に対しても  $\underline{\psi}_\lambda \leq \psi$  をみたす  $\underline{\psi}_\lambda \in \mathcal{S}_\lambda$  を最小解と呼ぶことにする。

まず (1.1) の解の存在と非存在について、次の結論を得る。

**定理 3.3**  $0 < \varepsilon < 2$  とする。このとき、次をみたす  $\lambda_* > 0$  が存在する。

(i)  $\lambda > \lambda_*$  ならば  $\mathcal{S}_\lambda = \emptyset$ .

(ii)  $0 < \lambda < \lambda_*$  ならば  $\mathcal{S}_\lambda \neq \emptyset$ 。さらにどの  $\lambda$  ( $0 < \lambda < \lambda_*$ ) に対しても最小解  $\underline{\psi}_\lambda$  が存在する。

この定理の証明 (特に (ii)) は  $F : \mathbf{R} \times H_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2) \rightarrow L_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2)$  を

$$F(\lambda, \psi) = -\Delta\psi - \frac{\varepsilon}{2}x \cdot \nabla\psi - \lambda e^{-\frac{|x|^2}{4}} e^\psi.$$

とおくときの  $(0, 0)$  における陰関数定理と Supersolution と Subsolution の方法などを用いて示すことができる。

次に定理 1.1 の (ii) を示すために次の  $\mu_1(\lambda, \psi)$  を定義する。

**定義 3.4** 各  $\lambda \in \mathbf{R}$ ,  $\psi \in L^\infty(\mathbf{R}^2)$  に対して  $\mu_1(\lambda, \psi)$  を次のように定義する.

$$(3.2) \quad \mu_1(\lambda, \psi) = \inf_{\substack{v \in H_{\varepsilon/8}^1 \\ v \neq 0}} \frac{\int_{\mathbf{R}^2} \left( e^{\frac{\varepsilon}{4}|x|^2} |\nabla v|^2 - \lambda e^{\frac{\varepsilon-1}{4}|x|^2} e^\psi v^2 \right) dx}{\int_{\mathbf{R}^2} e^{\frac{\varepsilon}{4}|x|^2} v^2 dx}.$$

この  $\mu_1(\lambda, \psi)$  は各  $(\lambda, \psi)$  に対する固有値問題

$$(3.3) \quad -\operatorname{div}(e^{\frac{\varepsilon}{4}|x|^2} \nabla v) - \lambda e^{\frac{\varepsilon-1}{4}|x|^2} e^\psi v = \mu e^{\frac{\varepsilon}{4}|x|^2} v, \quad v \in H_{\varepsilon/8}^1(\mathbf{R}^2)$$

の第 1 固有値である. このとき次の定理が成り立つ.

**定理 3.5**  $\underline{\psi}_\lambda \in \mathcal{S}_\lambda$  を最小解とし  $\mu_1(\lambda, \underline{\psi}_\lambda) > 0$  とする. このとき, (1.1) は  $\underline{\psi}_\lambda < \bar{\psi}_\lambda$  をみたす解  $\bar{\psi}_\lambda$  をもつ.

この定理は

$$J(v) = \frac{1}{2} \int_{\mathbf{R}^2} e^{\frac{\varepsilon}{4}|x|^2} |\nabla v|^2 dx - \lambda \int_{\mathbf{R}^2} e^{\frac{\varepsilon-1}{4}|x|^2} e^{\underline{\psi}_\lambda} (e^v - 1 - v) dx \quad \text{for } v \in H_{\varepsilon/8}^1(\mathbf{R}^2).$$

に対して峰の補題を用いることで示される.  $J$  の critical point を  $\psi_c(x)$  とすると  $\bar{\psi}_\lambda = \underline{\psi}_\lambda + \psi_c$  が求める解である. さらに次の命題により定理 1.1 が示される.

**命題 3.6**  $0 < \lambda < \lambda_*$  とし  $\underline{\psi}_\lambda$  を最小解とする. ただし  $\lambda_*$  は定理 3.3 と同様のものとする. このときすべての  $\lambda$  ( $0 < \lambda < \lambda_*$ ) に対して  $\mu_1(\lambda, \underline{\psi}_\lambda) > 0$  が成り立つ.

## 4 定理 1.2 の証明の概略

次の問題を考える.

$$\Phi(s, \sigma, u) := -\Delta(\psi_* + s\phi_1 + u) - \frac{\varepsilon}{2} x \cdot \nabla(\psi_* + s\phi_1 + u) - (\lambda_* + \sigma) e^{-\frac{1}{4}|x|^2} e^{\psi_* + s\phi_1 + u} = 0$$

ただし  $\phi_1$  は  $\mu_1(\lambda_*, \psi_*) (= 0)$  に対する固有関数で  $\phi_1 > 0$  かつ  $\phi_1 \in H_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2)$  である. 上記の問題は陰関数定理を用いる.

$$\Phi(0, 0, 0) = 0$$

および  $(\sigma, u)$  に関する  $(0, 0, 0)$  での  $\Phi$  の微分

$$\Phi_{(\sigma, u)}(0, 0, 0) : \mathbf{R} \times Y \rightarrow L_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2)$$

は Riesz-Shauder 理論を適用して可逆である事が分かる. ただし

$$Y = \left\{ u \in H_{\varepsilon/8}^2(\mathbf{R}^2) \mid \int_{\mathbf{R}^2} e^{\frac{\varepsilon}{4}|x|^2} u \phi_1 dx = 0 \right\}.$$

従って陰関数定理より, 小さな  $\delta > 0$  が存在して

$$(\sigma(\cdot), u(\cdot)) \in C^2((-\delta, \delta), \mathbf{R} \times Y)$$

かつ

$$\Phi(s, \sigma(s), u(s)) = 0, \quad \sigma(0) = 0 \text{ and } u(0) = 0$$

である.

$$\psi(s) = \psi_* + s\phi_1 + u(s) \text{ かつ } \lambda(s) = \lambda_* + \sigma(s).$$

とおく. このとき  $(\lambda(s), \psi(s))$  は (i)-(iv) を満たすことが言える.

## 参考文献

- [1] P. Biler, Local and global solvability of some parabolic systems modelling chemotaxis, *Adv. Math. Sci. Appl.* **8**(1998), 715–743.
- [2] S. Childress, Chemotactic collapse in two dimensions, *Lecture Notes in Biomath.*, **55**, Springer, 1984, 217–237.
- [3] S. Childress and J. K. Percus, Nonlinear aspects of chemotaxis, *Math. Biosci.* **56**(1981), 217–237.
- [4] R. Courant and D. Hilbert, *Method of Mathematical Physics*, Vol. 1, Interscience, 1953.
- [5] M.G. Crandall and P.H. Rabinowitz, Some continuation and variational methods for positive solutions of nonlinear elliptic eigenvalue problems, *Arch. Rational Mech. Anal.* **58** (1975), 207–218.
- [6] M. Escobedo and O. Kavian, Variational problems related to self-similar solutions of the heat equation, *Nonlinear Anal.* **11**(1987), 1103–1133.
- [7] D. Gilbarg and N. Trudinger, *Elliptic Partial Differential Equations of Second Order*, 2nd ed., Springer, 1983.
- [8] S. Kawashima, Self-similar solutions of a convection-diffusion equation, *Lecture Notes in Num. Appl. Anal.*, **12** (1993), 123–136.
- [9] E. F. Keller and L. A. Segel, Initiation of slime mold aggregation viewed as an instability, *J. Theor. Biol.* **26** (1970), 399–415.
- [10] Y. Mizutani and T. Nagai, Self-similar radial solutions to a system of partial differential equations modelling chemotaxis, *Bull. Kyushu Inst. Tech. (Math. Natur. Sci.)*, **42** (1995), 19–28.
- [11] Y. Mizutani, N. Muramoto and K. Yoshida, Self-similar radial solutions to a parabolic system modelling chemotaxis via variational method, *Hiroshima Math. J.* **29** (1999), 145–160.
- [12] T. Nagai, T. Senba and K. Yoshida, Application of the Trudinger-Moser inequality to a parabolic system of chemotaxis, *Funkcialaj Ekvacioj* **40** (1997), 411–433.
- [13] T. Ogawa, A proof of Trudinger's inequality and its application to nonlinear Schrödinger equations, *Nonlinear Anal.* **14** (1990), 765–769.
- [14] D. H. Sattinger, Monotone methods in nonlinear elliptic and parabolic boundary value problems, *Indiana Univ. Math. J.* **21** (1972), 979–1000.
- [15] T. Suzuki. *Semilinear Elliptic Equations*, Gakkōtoshō, 1994.