

Diffusion with a stationary level surface

坂口 茂 (愛媛大・理)

2006 年 12 月 2 日

この話は R. Magnanini (Firenze 大学) との共同研究 [MS3] による。 \mathbb{R}^N ($N \geq 2$) の C^2 級の外部領域 Ω において, $u = u(x, t)$ を次の非線形拡散方程式の初期境界値問題の有界な一意解とする。

$$u_t = \Delta \phi(u) \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty), \quad (1)$$

$$u = 1 \quad \text{on } \partial\Omega \times (0, \infty), \quad (2)$$

$$u = 0 \quad \text{on } \Omega \times \{0\}. \quad (3)$$

ここで, $\phi : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ は C^2 級で, $\phi(0) = 0$ および 2 つの正定数 $0 < \delta_1 \leq \delta_2$ について

$$\delta_1 \leq \phi'(s) \leq \delta_2 \quad (s \in \mathbb{R}) \quad (4)$$

を満たすとする。従って, 方程式 (1) は一様放物型の非線形拡散方程式である。最大値の原理から $0 < u(x, t) < 1$ ($x \in \Omega, t > 0$) が成り立つ。関数 $\Phi : (0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ を

$$\Phi(s) = \int_1^s \frac{\phi'(\xi)}{\xi} d\xi \quad (s > 0) \quad (5)$$

によって定める。 $\phi(s) \equiv s$ のときは, $\Phi(s) \equiv \log s$ であって, 熱方程式の場合に対応している。境界への距離関数 $d(x) = \text{dist}(x, \partial\Omega)$ について, 線形方程式の場合の Varadhan [Va] の結果に対応する非線形の場合の結果は次である。

定理 1 $-4t\Phi(u(x, t)) \rightarrow d(x)^2$ as $t \rightarrow +0$ uniformly on every compact set in Ω .

定理 1 と Aleksandrov の折り返しの方法 ([Sir]) を合わせると, 熱方程式に対する結果 ([MS2], [MS1]) に対応する非線形拡散方程式の結果として, 次の定理を示すことができる。

定理 2 Ω を \mathbb{R}^N ($N \geq 2$) の C^2 級の外部領域とし, u を (1)-(3) の有界な一意解とする。 \mathbb{R}^N の C^2 級の外部領域 D が $\bar{D} \subset \Omega$ を満たし, ∂D が常に u の等位面であるとする。つまり,

$$u(x, t) = a(t) \quad ((x, t) \in \partial D \times (0, \infty)) \quad (6)$$

を満たす関数 $a : (0, \infty) \rightarrow (0, \infty)$ が存在すると仮定する。このとき, $\partial\Omega$ は一つの球面に限る。

注意 3 上記の定理 1 および定理 2 と同様な定理がもちろん Ω が有界な C^2 級領域の場合にも成り立つ。また, 初期関数を Ω の補集合の特性関数とする \mathbb{R}^N 上の *Cauchy* 問題についても対応する定理が成り立つ。([MS3] を参照)

定理 2 の証明は定理 1 から $\partial\Omega$ と ∂D が平行になることを導き, さらに Aleksandrov の折り返しの方法 ([Sir] 参照) を直接初期境界値問題 (1)-(3) に適用することによって得られる。

ここでは, 定理 1 の証明の概略を述べよう。粘性解の理論 ([CrIL] を参照) を用いて示すことができる。[FW] や [EI] のように, パラメータ $\varepsilon > 0$ を導入し, 関数

$$v^\varepsilon(x, t) = -\varepsilon^2 \Phi(u(x, \varepsilon^2 t)) \quad (x \in \Omega, t > 0) \quad (7)$$

を考える。 v^ε は次を満たす。

$$v_t^\varepsilon = \varepsilon^2 \phi' \Delta v^\varepsilon - |\nabla v^\varepsilon|^2 \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty), \quad (8)$$

$$v^\varepsilon = 0 \quad \text{on } \partial\Omega \times (0, \infty), \quad (9)$$

$$v^\varepsilon = +\infty \quad \text{on } \Omega \times \{0\}. \quad (10)$$

ここで, $\phi' = \phi'(\Phi^{-1}(-\varepsilon^{-2}v^\varepsilon))$ である。 $h > 0$ について, $u(x, t+h)$ と $u(x, t)$ に比較定理を用いて

$$u_t > 0 \quad \text{and} \quad \Delta\phi(u) > 0 \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty). \quad (11)$$

を得る。 $w = \phi(u)$ とおくと $w_t = \phi'(u)\Delta w$ となり, (4) と (11) より

$$\delta_1 \Delta w \leq w_t \leq \delta_2 \Delta w \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty). \quad (12)$$

そこで, w_j ($j = 1, 2$) を次の熱方程式に対する初期境界値問題の有界な一意解とする。

$$(w_j)_t = \delta_j \Delta(w_j) \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty), \quad (13)$$

$$w_j = \phi(1) \quad \text{on } \partial\Omega \times (0, \infty), \quad (14)$$

$$w_j = 0 \quad \text{on } \Omega \times \{0\}. \quad (15)$$

このとき, (12) を考慮すると, 比較定理から次の補題が成り立つ。

補題 4 $w_1 \leq w \leq w_2$ in $\Omega \times (0, \infty)$.

さて、次の事実を観察する。

$$\delta_1 s \leq \phi(s) \leq \delta_2 s \quad \text{for } s \geq 0, \quad (16)$$

$$-\delta_1 \log s \leq -\Phi(s) \leq -\delta_2 \log s \quad \text{for } 0 < s \leq 1, \quad (17)$$

$$e^{\frac{s}{\delta_1}} \leq \Phi^{-1}(s) \leq e^{\frac{s}{\delta_2}} \quad \text{for } -\infty < s \leq 0. \quad (18)$$

$w_j^\varepsilon = w_j^\varepsilon(x, t)$, ($j = 1, 2$) を次で定める。

$$w_j^\varepsilon(x, t) = w_j(x, \varepsilon^2 t).$$

(16) と (17) の助けを借りて、補題 4 より

$$-\varepsilon^2 \delta_1 \log \left(\frac{w_2^\varepsilon}{\delta_1} \right) \leq v^\varepsilon \leq -\varepsilon^2 \delta_2 \log \left(\frac{w_1^\varepsilon}{\delta_2} \right) \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty). \quad (19)$$

Varadhan [Va] の結果より、 $\varepsilon \rightarrow 0^+$ のとき、関数 $-\varepsilon^2 \delta_j \log w_j^\varepsilon$ は関数 $\frac{1}{4t} d(x)^2$ に $\bar{\Omega} \times (0, \infty)$ 内の任意の compact 集合上一様収束することがわかる。従って、次の補題が得られる。

$$\text{補題 5} \quad \frac{\delta_1}{\delta_2} \cdot \frac{1}{4t} d(x)^2 \leq \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0^+} v^\varepsilon(x, t) \leq \limsup_{\varepsilon \rightarrow 0^+} v^\varepsilon(x, t) \leq \frac{\delta_2}{\delta_1} \cdot \frac{1}{4t} d(x)^2 \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty).$$

この補題は次を導く。

補題 6 $\Omega \times (0, \infty)$ 内の任意の compact 集合 K に対して、 $\varepsilon_0 > 0$, $0 < c_1 \leq c_2 < +\infty$ を満たす 3 つの定数 $\varepsilon_0 = \varepsilon_0(K)$, $c_1 = c_1(K)$ と $c_2 = c_2(K)$ が存在して、もし $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0$ ならば次が成り立つ。

$$0 < c_1 \leq v^\varepsilon \leq c_2 \quad \text{in } K.$$

この補題と [LSV] の勾配評価の方法および [Gild] の定理の助けを借りて、 $\Omega \times (0, \infty)$ 内の任意のコンパクト集合 K を与えるとき、十分小さい $\varepsilon > 0$ に対して、 $\{v^\varepsilon\}$ が K 上一様有界で同程度連続であることを示すことができる。([MS3] 参照) 従って、 $\lim_{n \rightarrow \infty} \varepsilon_n = 0$ を満たすある正数列 $\{\varepsilon_n\}$ および $\Omega \times (0, \infty)$ 上の連続関数 $v = v(x, t)$ が存在して、関数列 $\{v^{\varepsilon_n}\}$ は $\Omega \times (0, \infty)$ 上 v に広義一様収束する。特に、補題 5 より

$$\frac{\delta_1}{\delta_2} \cdot \frac{1}{4t} d(x)^2 \leq v(x, t) \leq \frac{\delta_2}{\delta_1} \cdot \frac{1}{4t} d(x)^2 \quad \text{in } \Omega \times (0, \infty). \quad (20)$$

(20) および $\partial\Omega$ 上 $d(x)^2 = \nabla(d(x)^2) = 0$ であることを合わせると、 $\mathbb{R}^N \times (0, \infty)$ 上の連続関数 $V(x, t)$ を

$$V(x, t) = \begin{cases} v(x, t) & \text{if } x \in \Omega, \\ 0 & \text{if } x \notin \Omega \end{cases}$$

によって定めることができる。このとき, $V = V(x, t)$ は次の Cauchy 問題の粘性解であることがわかる。

$$V_t = -|\nabla V|^2 \quad \text{in } \mathbb{R}^N \times (0, \infty), \quad (21)$$

$$V = 0 \quad \text{on } (\mathbb{R}^N \setminus \Omega) \times \{0\}, \quad (22)$$

$$V = +\infty \quad \text{on } \Omega \times \{0\}. \quad (23)$$

最後に Strömberg [Str] の初期値問題の粘性解の一意性の結果を用いると

$$V(x, t) = \frac{(\text{dist}(x, \mathbb{R}^N \setminus \Omega))^2}{4t} \quad ((x, t) \in \mathbb{R}^N \times (0, \infty))$$

でなければならないことがわかる。従って,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v^\varepsilon(x, t) = \frac{d(x)^2}{4t} \quad ((x, t) \in \Omega \times (0, \infty)).$$

故に, まず $t = 1$ とおき, 次に $\varepsilon^2 = t$ とおくと, 定理 1 が得られる。

References

- [CrIL] M. G. Crandall, H. Ishii, and P.-L. Lions, User's guide to viscosity solutions of second order partial differential equations, Bull. Amer. Math. Soc. 27 (1992), 1–67.
- [EI] L. C. Evans and H. Ishii, A PDE approach to some asymptotic problems concerning random differential equations with small noise intensities, Ann. Inst. Henri Poincaré 2 (1985), 1–20.
- [FW] M. I. Freidlin and A. D. Wentzell, Random Perturbations of Dynamical Systems, Springer-Verlag, New York 1984.
- [Gild] B. H. Gilding, Hölder continuity of solutions of parabolic equations, J. London Math. Soc. 13 (1976), 103–106.
- [LSV] P. L. Lions, P. E. Souganidis, and J. L. Vázquez, The relation between the porous medium and the eikonal equations in several space dimensions, Rev. Mat. Iberoamericana 3 (1987), 275–310.
- [MS1] R. Magnanini and S. Sakaguchi, Matzoh ball soup: Heat conductors with a stationary isothermic surface, Ann. of Math. 156 (2002), 931–946.

- [MS2] R. Magnanini and S. Sakaguchi, Stationary isothermic surfaces for unbounded domains, *Indiana Univ. Math. J.*, to appear.
- [MS3] R. Magnanini and S. Sakaguchi, Nonlinear diffusion with a bounded stationary level surface, in preparation.
- [Sir] B. Sirakov, Symmetry for exterior elliptic problems and two conjectures in potential theory, *Ann. Inst. Henri Poincaré, Anal. non linéaire* 18 (2001), 135–156.
- [Str] T. Strömberg, The Hopf-Lax formula gives the unique viscosity solution, *Differential Integral Equations* 15 (2002), 47–52.
- [Va] S. R. S. Varadhan, On the behavior of the fundamental solution of the heat equation with variable coefficients, *Comm. Pure Appl. Math.* 20 (1967), 431–455.