

粘性解の方法による特異擾動問題への応用

中央大学 石井 仁司 (Hitoshi Ishii)

早稲田大学 小池 茂昭 (Shigeaki Koike)

§0 序 Crandall と Lions [4] (及び [3]) により、最近導入された粘性解 (viscosity solution) の概念を用いて、特異擾動問題のうち、いくつかの large deviation 型の問題の解の漸近挙動に関する結果を述べる。

§1 定義といくつかの命題 Ω は \mathbb{R}^n の有界領域、その境界 $\partial\Omega$ は滑らか、 Σ を $\partial\Omega$ の開部分集合、 F を $\Omega \cup \Sigma \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^{n \times n}$ から \mathbb{R} への関数とし、次の非線形二階偏微分方程式の境界値問題を考える。

$$(1.1) \begin{cases} F(x, u, Du, D^2u) = 0 & \text{in } \Omega \\ u - \varphi = 0 \quad \text{or} \quad F(x, u, Du, D^2u) = 0 & \text{on } \Sigma \end{cases}$$

但し、 φ は Σ から \mathbb{R} への関数とする。

また、関数 $u: \Omega \cup \Sigma \rightarrow \mathbb{R} \cup \{-\infty, \infty\}$ に対して、

$$u^*(x) = \liminf_{r \downarrow 0} \sup \{ u(y) \mid y \in \Omega \cup \Sigma, |y-x| \leq r \}$$

$$u_*(x) = \limsup_{r \downarrow 0} \inf \{ u(y) \mid y \in \Omega \cup \Sigma, |y-x| \leq r \}$$

とおく。次に粘性解の定義を述べる。

定義 (i) 関数 $u: \Omega \cup \Sigma \rightarrow \mathbb{R} \cup \{-\infty\}$ が、(1.1) の粘性 sub 解であるとは、任意の $x \in \Omega \cup \Sigma$ に対し、 $u^*(x) < +\infty$ かつ、任意の $\varphi \in C^2(\Omega \cup \Sigma)$ に対し、 $u^* - \varphi$ が $y \in \Omega \cup \Sigma$ で極大値をとる時、 $\begin{cases} y \in \Omega \text{ ならば}, F_*(y, u^*(y), D\varphi(y), D^2\varphi(y)) \leq 0 \\ y \in \Sigma \text{ ならば}, u^*(y) - h^*(y) \leq 0 \text{ 又は}, F_*(y, u^*(y), D\varphi(y), D^2\varphi(y)) \leq 0 \end{cases}$ が成り立つ事をいい。

(ii) 関数 $u: \Omega \cup \Sigma \rightarrow \mathbb{R} \cup \{+\infty\}$ が、(1.1) の粘性 super 解であるとは、任意の $x \in \Omega \cup \Sigma$ に対し、 $u_*(x) > -\infty$ かつ、任意の $\varphi \in C^2(\Omega \cup \Sigma)$ に対し、 $u_* - \varphi$ が $y \in \Omega \cup \Sigma$ で極小値をとる時、 $\begin{cases} y \in \Omega \text{ ならば}, F^*(y, u_*(y), D\varphi(y), D^2\varphi(y)) \geq 0 \\ y \in \Sigma \text{ ならば}, u_*(y) - h_*(y) \geq 0 \text{ 又は}, F^*(y, u_*(y), D\varphi(y), D^2\varphi(y)) \geq 0 \end{cases}$ が成り立つ事をいい。

(iii) 関数 $u: \Omega \cup \Sigma \rightarrow \mathbb{R}$ が、(1.1) の粘性解であるとは、 u が(1.1) の粘性 sub 解かつ、粘性 super 解である事をいう。

注意 $\Sigma = \emptyset$ の時は、(1.1) の粘性解を $F(x, u, Du, D^2u) = 0$ in Ω の粘性解という。粘性 sub (又は、super) 解についても同様。

次に、2つの命題を証明なしに述べる。

命題 1.1 各 $\varepsilon > 0$ に対し、関数 $F_\varepsilon: \Omega \cup \Sigma \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^{n \times n} \rightarrow \mathbb{R}$ があり、 u_ε を(1.1) の F を F_ε に代えた問題の粘性 sub (resp. super) 解とし、

$$U(x) = \lim_{\delta \downarrow 0} \sup \{ U_\varepsilon(y) \mid 0 < \varepsilon < \delta, y \in \Omega \cup \Sigma, |y - x| < \delta \}$$

$$F(x, r, p, \xi) = \liminf_{\delta \downarrow 0} \{ F_\varepsilon(y, s, g, h) \mid 0 < \varepsilon < \delta, (y, s, g, h) \in \Omega \cup \Sigma \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^{n \times n}, |y - x| < \delta, |g - p| < \delta, \|h - \xi\| < \delta \}$$

とする。但し、 $(x, t, p, \xi) \in \Omega \cup \Sigma \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^{n \times n}$ とする。

(resp. \limsup と \liminf を入れ代える。) いたずらに、 $\Omega \cup \Sigma$ 上で局所有界ならば、 u は (1.1) の粘性 sub (resp. super) 解である。

注意 証明は、[2]と[8]を参照。

命題1.2 連続関数 $H: \bar{\Omega} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ に対し、 u と u を各々次の問題の粘性 sub, super 解とする。

$$(1.2) \begin{cases} H(x, Du) = 0 & \text{in } \Omega \\ u - \varphi = 0 \text{ or } H(x, Du) = 0 & \text{on } \partial\Omega \end{cases}$$

これは、 Ω 上の連続関数 u を $\bar{\Omega}$ 上リップシツト連続、各 $x \in \bar{\Omega}$ に対し、 $P \rightarrow H(x, P)$ が凸関数とし、更に、 $H(x, D\psi(x)) < 0$ の $\bar{\Omega}$ を満たす $\psi \in C^1(\bar{\Omega})$ があるならば、 $u \leq v$ on $\bar{\Omega}$ が成り立つ。

証明は、[8]を参照。

§2 ある境界値問題 Γ を Ω の開部分集合で空でないとする時、各 $\lambda > 0$ に対し、次の境界値問題を考える。

$$(2.1) \quad \int -\frac{\varepsilon^2}{2} a_{ij} U_{x_i x_j}^\varepsilon + b_i U_{x_i}^\varepsilon = 0 \quad \text{in } \Omega$$

$$\left\{ \begin{array}{ll} u^\varepsilon = 1 & \text{on } \Gamma \\ u^\varepsilon = 0 & \text{on } \partial\Omega \setminus \Gamma \end{array} \right.$$

但し、係数 $a = (a_{ij})$, $b = (b_i)$ には、次の仮定をする。

$$(2.2) \quad a_{ij}, b_i \in C^2(\bar{\Omega}) \quad i, j = 1, 2, \dots, n, \text{かつ},$$

$$(2.3) \quad a_{ij} \bar{z}_i \bar{z}_j \geq \theta |\bar{z}|^2 \quad \text{in } \Omega$$

が、任意の $\bar{z} = (\bar{z}_i) \in \mathbb{R}^n$ に対して成り立つ正数 θ がある。

(2.1) は、ある確率微分方程式の解が“窓” Γ から脱出する確率が満たす方程式であり、確率論を用いて Fleming [6] が、解 U^ε の $\varepsilon \downarrow 0$ の時の漸近挙動を調べてあり、その際、 b に対して、次の仮定を用いた。

(2.4) 関数 $x(\cdot) \in H_{loc}^1([0, \infty); \mathbb{R}^n)$ が、 $x(t) \in \bar{\Omega}$ ($t \geq 0$) ならば、 $\int_0^\infty |\dot{x}(t) - b(x(t))|^2 dt = +\infty$ となる。

ここで、関数 $L: \bar{\Omega} \times \mathbb{R}^n \rightarrow [0, \infty)$ を次の様に決める。

$$L(x, p)^2 = a^{ij}(x)p_i p_j \quad (x, p) \in \bar{\Omega} \times \mathbb{R}^n$$

但し、 $(a^{ij}(x)) = a(x)^{-1}$ とする。更に、関数 $I: \Omega \rightarrow [0, \infty)$ を次の様に定義する。

$$I(x) = \inf \left\{ \frac{1}{2} \int_0^T L(x(t), \dot{x}(t) - b(x(t)))^2 dt \mid \forall T > 0, \right.$$

$$\forall x(\cdot) \in H^1(0, T; \mathbb{R}^n), x(0) = x, x(T) \in \Gamma$$

$$\left. x(t) \in \Omega \quad (t \in [0, T]) \right\}$$

定理 2.1 (2.2)~(2.4) を仮定し、各 $\varepsilon > 0$ に対し、(2.1) の解 $U^\varepsilon \in C^2(\bar{\Omega} \setminus \Gamma)$ で、 Ω 上で $0 \leq U^\varepsilon \leq 1$ を満たすものに

対し、次の漸近挙動が成り立つ。

$$-\varepsilon^2 \log U^\varepsilon(x) \rightarrow I(x) \quad (\varepsilon \downarrow 0)$$

但し、 $\Omega \cup \Gamma$ 上、局所一様収束である。

注意 (i) 同様の結果は [6] の他、 ε に依存しない $W^{1,\infty}$ 評価をする方法で、Evans と Ishii [5] によって得られている。ここでは、より少ない評価と粘性解の比較定理だけで証明する。

(ii) 定理 2.1 の仮定を満たす v^ε は、存在する。

定理の証明 $v^\varepsilon(x) = -\varepsilon^2 \log U^\varepsilon(x)$ とおくと、 v^ε は次式を満足する。

$$(2.5) \quad \begin{cases} -\frac{\varepsilon^2}{2} a_{ij} v_{x_i x_j}^\varepsilon + \frac{1}{2} a_{ij} v_{x_i}^\varepsilon v_{x_j}^\varepsilon + b_i v_{x_i}^\varepsilon = 0 & \text{in } \Omega \\ v^\varepsilon = 0 & \text{on } \Gamma \\ v^\varepsilon(x) \rightarrow +\infty & (x \rightarrow \partial\Omega \setminus \Gamma) \end{cases}$$

v^ε に対し、次の評価が得られる。(詳しくは、[9] 参照)

補題 2.2 次の様な関数 $v \in C(\Omega \cup \Gamma)$ も存在する。

$$\begin{cases} 0 \leq v^\varepsilon(x) \leq v(x) & (x \in \Omega \cup \Gamma) \\ v^\varepsilon = 0 & \text{on } \Gamma \end{cases} \quad \varepsilon \in (0, 1)$$

次に、関数 $w_\varepsilon: \Omega \cup \Gamma \rightarrow \mathbb{R} \cup \{+\infty\}$ と $\bar{z}_\varepsilon: \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}$ を

$$w_\varepsilon(x) = \sup \{ v^\delta(y) \mid 0 < \delta < \varepsilon, y \in \Omega \cup \Gamma, |y-x| < \varepsilon \}$$

$$\bar{z}_\varepsilon(x) = \inf \{ v^\delta(y) \mid 0 < \delta < \varepsilon, y \in \Omega \cup \Gamma, |y-x| < \varepsilon \}$$

とし、 $w(x) = \lim_{\varepsilon \downarrow 0} w_\varepsilon(x)$

$\bar{z}(x) = \lim_{\varepsilon \downarrow 0} \bar{z}_\varepsilon(x)$ とおく。

定義より、 $\bar{z}_\varepsilon \leq z \leq w \leq w_\varepsilon$ on $\Omega \cup \Gamma$ 、更に w は $\Omega \cup \Gamma$ 上上半連続、 z は $\bar{\Omega}$ 上、下半連続である。又、補題2.2より、 w, z は、 Γ で連続であり、 $w = z = 0$ on Γ となる。

次に、 v^ε は、 $-\frac{\varepsilon^2}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + \frac{1}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + b_i u_{x_i} = 0$ in Ω の粘性解だから、命題1.1より、 w は、 $\frac{1}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + b_i u_{x_i} = 0$ in Ω の粘性sub解である。方程式の形から、 w は $\Omega \cup \Gamma$ 上でリップシツト連続になる事がわかる。又、定義から I は $\bar{\Omega}$ 上でリップシツト連続である。そこで、 w と I の $\bar{\Omega}$ 上への連続的拡張を改めて、 w, I と書くことにする。この w と I に対して、 $\partial\Omega$ 上の連続関数 r で、 $r = 0$ on Γ , $\max\{w, I\} \leq r$ on $\partial\Omega$ を満たすものを 1つ固定する。この r に対し、次の補題を得る。証明は、[5]と[8]を参照。

補題2.3 I は、次の境界値問題の粘性解である。

$$(2.6) \quad \begin{cases} \frac{1}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + b_i u_{x_i} = 0 & \text{in } \Omega \\ u - r = 0 \quad \text{or} \quad \frac{1}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + b_i u_{x_i} = 0 & \text{on } \partial\Omega \end{cases}$$

また、 $x \in \partial\Omega \setminus \Gamma$ に対し、 $v^\varepsilon(x) = +\infty$ において、 v^ε を $\bar{\Omega}$ 上に拡張しておくと v^ε は、次式の粘性super解になる。

$$(2.7) \quad \begin{cases} -\frac{\varepsilon^2}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + \frac{1}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + b_i u_{x_i} = 0 & \text{in } \Omega \\ u - r = 0 \quad \text{or} \quad -\frac{\varepsilon^2}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + \frac{1}{2} a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + b_i u_{x_i} = 0 & \text{on } \partial\Omega \end{cases}$$

故に、命題1.1より z は、(2.6) の粘性super解になる。

また、 w は、(2.6) の粘性sub解になる。

次に仮定(2.4)の同値な条件を述べる。証明は、[1]と[9]を参照。

補題2.3 (2.4)の必要十分条件は、次式を満たす $\psi \in C^1(\bar{\Omega})$ が存在する事である。 $b_i \psi_{x_i} \leq -1 \quad \text{on } \bar{\Omega}$

この補題より、十分小さい $\delta > 0$ に対し、 $\psi = \delta \varphi$ とおくと、 $\frac{1}{2} a_{ij} \psi_{x_i} \psi_{x_j} + b_i \psi_{x_i} \leq \delta (\frac{1}{2} a_{ij} \varphi_{x_i} \varphi_{x_j} - 1) < 0$ on $\bar{\Omega}$ が成り立つので、命題1.2が適用できて、 $w \leq I \leq z$ on $\bar{\Omega}$ が得られる。故に、 w と z の定義より、 $w = I = z$ on $\bar{\Omega} \cup \Gamma$ となる。又、 w_ε と z_ε の各々 w, z への単調収束性から、 w_ε が、 $\Omega \cup \Gamma$ 上で、局所一様に I に収束する事が示せる。QED.

§3 漸近挙動の精密化 各 $\varepsilon > 0$ に対し、次の方程式を考える。

$$(3.1) \quad \left\{ \begin{array}{l} \max_{1 \leq k \leq m} \left\{ -\frac{\varepsilon^2}{2} a_{kj} u_{x_k x_j}^\varepsilon + \lambda u^\varepsilon \right\} = 0 \quad \text{in } \Omega \\ u^\varepsilon = 1 \quad \text{on } \partial\Omega \end{array} \right.$$

但し、 ε は正数であり、係数 a_{kj}^ε には、次の仮定をする。

$$(3.2) \quad a_{kj}^\varepsilon \in C^2(\bar{\Omega}) \quad i, j = 1, 2, \dots, n, \quad k = 1, 2, \dots, m$$

$$(3.3) \quad a_{kj}^\varepsilon \geq \theta |\xi_j|^2 \quad k = 1, 2, \dots, m$$

が、すべての $\xi = (\xi_i) \in \mathbb{R}^n$ に対して成り立つ正数 θ がある。

ここで、次の記号を導入する。

$$K = \{ \tau_k : [0, \infty) \rightarrow \{1, 2, \dots, m\} \mid \tau_k(\cdot) \text{ 可測} \}$$

$$A = \{y: [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}^n \mid y(\cdot) \text{ 可測}\}$$

$$\Delta = \{\alpha: \mathbb{K} \rightarrow A \mid \forall t, \tilde{t} \in \mathbb{K} \text{ が } \alpha(s) = \tilde{\alpha}(s) \text{ a.e. } 0 \leq s \leq t \\ \text{ならば}, \alpha[t]_j(s) = \alpha[\tilde{t}]_j(s) \text{ a.e. } 0 \leq s \leq t\}$$

次に、関数 $J: \overline{\Omega} \rightarrow [0, \infty)$ を次の様に決める。

$$J(x) = \inf_{\alpha \in \Delta} \sup_{t \in \mathbb{K}} \left\{ \int_0^{T_x} \left(\frac{1}{2} \alpha_{ij}^{t_k(t)}(x(t)) \alpha_i[t_k](t) \alpha_j[t_k](t) + \lambda \right) dt \mid \right. \\ \left. \dot{x}_i(t) = \alpha_{ij}^{t_k(t)}(x(t)) \alpha_j[t_k](t), x(0) = x \right\}$$

この時、[10]の結果の精密化として、次の定理が得られる。

定理3.1 (3.2), (3.3)の仮定の下で、(3.1)の解 $u^\varepsilon \in C^2(\overline{\Omega})$ に
対し、次の漸近挙動が成り立つ。

$$(3.4) \quad | -\varepsilon \log u^\varepsilon - J | \leq C \sqrt{\varepsilon} \quad \text{on } \overline{\Omega}$$

但し、 C は ε に依存しない正数である。

注意 (i) 上の仮定の下で、(3.1) の C^2 -解の存在は、[11]で
示されている。

(ii) $m=1$ の場合に、 $-\varepsilon \log u^\varepsilon$ が $\varepsilon \downarrow 0$ の時、 J に一様収束
するという結果は、Varadhan[12], Ventcel と Freidlin
[13]及び、[5]で得られているが、(3.4)の精密化は得られて
いない。

定理の証明 $v^\varepsilon = -\varepsilon \log u^\varepsilon$ とおくと、 v^ε は次式を満たす。

$$(3.5) \quad \left\{ \min_{1 \leq k \leq m} \left\{ -\frac{\varepsilon}{2} \alpha_{ij}^{t_k} v_{x_i x_j}^\varepsilon + \frac{1}{2} \alpha_{ij}^{t_k} v_{x_i}^\varepsilon v_{x_j}^\varepsilon - \lambda \right\} \right\} = 0 \text{ in } \Omega \\ v^\varepsilon = 0 \text{ on } \partial\Omega$$

バリヤー関数を用いると、次式を満たすリラクシング連続関数

u が存在する。

$$(3.6) \quad \begin{cases} 0 \leq v^\varepsilon \leq v & \text{on } \bar{\Omega} \\ v = 0 & \text{on } \partial\Omega \end{cases} \quad \varepsilon \in (0, 1)$$

また、 Γ に関しては、次の事実が示される。([10]を参照。)

補題 3.2 Γ は、 $\bar{\Omega}$ 上でリプロシッタ連続であり、次式の粘性解である。

$$(3.7) \quad \min_{1 \leq i, j \leq m} \left\{ \frac{1}{2} a_{ij}^{**} u_{xi} u_{xj} - \lambda \right\} = 0 \quad \text{in } \Omega$$

まず、 $v^\varepsilon - \Gamma \leq C\sqrt{\varepsilon}$ を示す。 $\Psi(x, y) = v^\varepsilon(x) - \lambda \Gamma(y) - \frac{1}{\sqrt{\varepsilon}} |x - y|^2$ とおく。但し、 $\gamma^2 = 1 + \mu\sqrt{\varepsilon}$ とし、 μ は後で固定する正数である。 Ψ が、 $\bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$ 上の最大値を $(\bar{x}, \bar{y}) \in \bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$ でとったとする。

十分大きな μ に対し、 $(\bar{x}, \bar{y}) \in \bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$ とならない事を示す。

$(\bar{x}, \bar{y}) \in \bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$ とすると、全ての $i \in \{1, 2, \dots, m\}$ に対し、

$$(3.8) \quad 0 \leq -\frac{\varepsilon}{2} a_{ij}^{**}(\bar{x}) \Psi_{x_i x_j}(\bar{x}, \bar{y}), \quad \Psi_{x_i}(\bar{x}, \bar{y}) = 0$$

が成立する。また、(3.5)より、次の等式を満たす $\tilde{i} \in \{1, 2, \dots, m\}$ がある。 $-\frac{\varepsilon}{2} a_{ij}^{**} v_{x_i x_j}^\varepsilon + \frac{1}{2} a_{ij}^{**} v_{x_i}^\varepsilon v_{x_j}^\varepsilon - \lambda = 0$ at \bar{x}

故に、(3.8) を計算すると、次の様になる。

$$(3.9) \quad 0 \leq -\frac{2}{\varepsilon} a_{ij}^{**}(\bar{x}) (\bar{x} - \bar{y})_i (\bar{x} - \bar{y})_j + \lambda + \sqrt{\varepsilon} a_{ii}^{**}(\bar{x})$$

一方、 Γ が (3.7) の粘性 super 解だから次式を得る。

$$(3.10) \quad \frac{2}{\varepsilon} a_{ij}^{**}(\bar{y}) (\bar{x} - \bar{y})_i (\bar{x} - \bar{y})_j - \lambda \gamma^2 \geq 0$$

(3.9) より、 $|\bar{x} - \bar{y}| \leq C\sqrt{\varepsilon}$ となる ε に依存しない定数 C 。

がある。この事実と(3.9)+(3.10)より、次式を得る。

$$\begin{aligned}\lambda(\gamma^2 - 1) &\leq \frac{2}{\varepsilon} \{ a_{ij}^{\tilde{\alpha}}(\bar{x}) - a_{ij}^{\tilde{\alpha}}(x) \} (x - \bar{x})_i (\bar{x} - \bar{y})_j + \sqrt{\varepsilon} a_{ii}^{\tilde{\alpha}}(x) \\ &\leq C_1 \sqrt{\varepsilon}\end{aligned}$$

但し、 C_1 は ε に依存しない様にとれるので γ の定義より、 $\mu > C_1$ とすれば、上の式は矛盾してしまう。故に、 $\mu > C_1$ とした時、 $(x, \bar{y}) \in \Omega \times \Omega$ となる。Jの定義と、(3.6)より、

$$\Psi(x, \bar{y}) \leq C_2 |x - \bar{y}| - \frac{1}{\sqrt{\varepsilon}} |x - \bar{y}|^2$$

となる。 ε に依存しない定数 C_2 がとれる。故に、

$$\begin{aligned}0 &\leq \sup_{\Omega} \{ v^{\varepsilon} - \gamma J \} \\ &\leq \sup_{\Omega \times \Omega} \Psi \leq C_2 |x - \bar{y}| - \frac{1}{\sqrt{\varepsilon}} |x - \bar{y}|^2\end{aligned}$$

となり、 $|x - \bar{y}| \leq C_2 \sqrt{\varepsilon}$ を得るので、次式が成立する。

$$(3.11) \quad \sup_{\Omega} \{ v^{\varepsilon} - \gamma J \} \leq C_2^2 \sqrt{\varepsilon}$$

(3.11) との定義を用いると、任意の $x \in \overline{\Omega}$ に対して、次の様になる。

$$\begin{aligned}(3.12) \quad v^{\varepsilon}(x) - J(x) &= v^{\varepsilon}(x) - \gamma J(x) + (\gamma - 1) J(x) \\ &\leq C_2^2 \sqrt{\varepsilon} + (\gamma - 1) J(x) \\ &\leq C_3 \sqrt{\varepsilon}\end{aligned}$$

但し、 C_3 は、 ε に依存しない正数である。

同様に $\Psi(x, y) = \sqrt{1 - \mu \sqrt{\varepsilon}} J(x) - v^{\varepsilon}(y) - \frac{1}{\sqrt{\varepsilon}} |x - y|^2$ に対して、上に述べてきたのと同様の議論により、(3.12) と逆の不等式が導けるので (3.4) が示せる。 Q.E.D.

§ 4 References

- [1] M. Bardi, An asymptotic formula for the Green's function of an elliptic operator, preprint.
- [2] G. Barles and B. Perthame, Discontinuous solutions of deterministic optimal stopping time problems, preprint.
- [3] M. G. Crandall, L. C. Evans and P. L. Lions, Some properties of viscosity solutions of Hamilton-Jacobi equations, Trans. Amer. Math. Soc. 282 (1984), 487-502.
- [4] M. G. Crandall and P. L. Lions, Viscosity solutions of Hamilton-Jacobi equations, Trans. Amer. Math. Soc. 277 (1983), 1-42.
- [5] L. C. Evans and H. Ishii, A PDE approach to some asymptotic problems concerning random differential equations with small noise intensities, Ann. Inst. H. Poincaré Anal. Non Lin. 2 (1985), 1-20.
- [6] W. H. Fleming, Exit probabilities and stochastic optimal control, Appl. Math. Optim. 4 (1978), 329-346.
- [7] H. Ishii, A simple, direct proof of uniqueness for solutions of Hamilton-Jacobi equations of eikonal type, to appear in Proc. Amer. Math. Soc.
- [8] H. Ishii, A boundary value problem of the Dirichlet type

for Hamilton-Jacobi equations, preprint.

- [9] H. Ishii and S. Koike, Remarks on elliptic singular perturbation problems in preparation.

- [10] S. Koike, An asymptotic formula for solutions of Hamilton-Jacobi-Bellman equations, Nonlinear Anal. Theor. Meth. Appl. 11 (1987), 429-436.

- [11] P. L. Lions and N. S. Trudinger, Linear oblique derivative problems for uniformly elliptic Hamilton-Jacobi-Bellman equation, Math. Z. 191 (1986), 1-15.

- [12] S. R. S. Varadhan, On the behavior of fundamental solution of the heat equation with variable coefficients, Comm. Pure Appl. Math. 20 (1967), 431-455.

- [13] A. D. Ventcel and M. I. Freidlin, On small random perturbations of dynamical systems, Russian Math. Surveys, 25 (1970), 1-56.