

# Hamilton-Jacobi 方程式における相関数の 存在と一意性の問題 (実例)

青本和彦

平成 28 年 3 月 3 日

## 1 Tricomi 方程式

c.f.

F.G.Tricomi Equazioni a Derivate Partziali, Cremonese, 1957.

$n = 2$  で

$$\Omega := \{x = (x_1, x_2) \in \mathbf{R}^2, x_2 > 0\}.$$

$$H(x, p) = \frac{1}{2} x_2 p_1^2 + \frac{1}{2} p_2^2.$$

Hamilton の運動方程式は

$$\left. \begin{array}{l} \dot{x}_1 = x_2 p_1, \quad \dot{x}_2 = p_2 \\ \dot{p}_1 = 0, \quad \dot{p}_2 = -\frac{1}{2} p_1^2. \end{array} \right\} \quad (0 \leq t < \infty) \quad (1)$$

$x^0 = (x_1^0, x_2^0)$  を任意にとって固定する.  $x^0$  を中心とする中心方向場を  
考える.

$x(0) = x^0$  を満たす (1) の解曲線は

$$\begin{aligned}
p_1 &= C_1, p_2 = -\frac{1}{2}C_1^2 t + C_2 \quad (C_1, C_2 \text{ 定数}), \\
x_1 - x_1^0 &= -\frac{1}{12}C_1^3 t^3 + \frac{1}{2}C_1 C_2 t^2 + C_1 a_2 t, \\
x_2 - x_2^0 &= -\frac{1}{4}C_1^2 t^2 + C_2 t \quad (t \geq 0).
\end{aligned}$$

簡単のために  $x_1^0 = 0$  の場合を考察する. 測地座標  $\bar{x}_1 = C_1 t, \bar{x}_2 = C_2 t$  を導入すれば関係式

$$x_1 = -\frac{1}{12}\bar{x}_1^3 + \frac{1}{2}\bar{x}_1\bar{x}_2 + x_2^0\bar{x}_1, \quad (2)$$

$$x_2 - x_2^0 = -\frac{1}{4}\bar{x}_1^2 + \bar{x}_2. \quad (3)$$

を得る. (2),(3) より 3 次方程式

$$\bar{x}_1^3 + 12(x_2 + x_2^0)\bar{x}_1 - 24x_1 = 0 \quad (4)$$

を得る.  $x_2 > 0$  ならば  $\bar{x}_1$  に関して (2) の解で  $x_1 = x_2 = 0$  のとき  $\bar{x}_1 = 0$  を満たすものがただひとつ存在する. 実際

$$a_2 = 12(x_2 + x_2^0), \quad a_1 = -24x_1$$

とおくとき Cardano の公式より

$$\begin{aligned}
\bar{x}_1 &= \frac{\sqrt[3]{y_1} + \sqrt[3]{y_2}}{3}, \\
\bar{x}_2 &= x_2 - x_2^0 + \frac{1}{4}\bar{x}_1^2, \\
y_1 &= 27\left(-\frac{a_1}{2} + \sqrt{\frac{a_2^3}{27} + \frac{a_1^2}{4}}\right), \\
y_2 &= 27\left(-\frac{a_1}{2} - \sqrt{\frac{a_2^3}{27} + \frac{a_1^2}{4}}\right).
\end{aligned}$$

相関数は

$$S(t, x) = \int_0^t H dt = \frac{\bar{x}_2^2}{2t} = \frac{1}{2t} \left\{ x_2 - x_2^0 + \frac{1}{36} (\sqrt[3]{y_1} + \sqrt[3]{y_2})^2 \right\}^2.$$

## 2 $x_1, x_2$ に関して対称な Riemann 計量の場合

$n = 2$  で Hamiltonian として

$$H(x, p) = \frac{1}{2}(x_1 p_1^2 + x_2 p_2^2) + \lambda(x_1 + x_2 - 1) \quad (\lambda \in \mathbf{R}_{>0})$$

をとる.

$H(x, p)$  を  $\mathbf{R}^2$  内の領域

$$\Omega : \{x \in \mathbf{R}^2; x_1 x_2 - \lambda^2(x_1 + x_2 - 1)^2 > 0\}$$

の余接バンドル  $T^*(\Omega)$  で考える.  $\Omega$  は狭義凸領域で,  $H(x, p)$  が  $T^*(\Omega)$  において  $p$  に関して狭義凸関数となるような最大域である.

$\Omega$  の境界  $\partial\Omega$  は方程式

$$\partial\Omega : x_1 x_2 - \lambda^2(x_1 + x_2 - 1)^2 = 0$$

で与えられる.

**Lemma 1**  $\Omega$  は第 1 象限にある.  $\partial\Omega$  は直線  $x_1 = x_2$  に関して対称,  $x = (1, 0), (0, 1)$  でそれぞれ  $x_1$  軸,  $x_2$  軸に接する.

$$\alpha = \left(\frac{2\lambda}{2\lambda+1}, \frac{2\lambda}{2\lambda+1}\right) \in \partial\Omega,$$

$$\beta = \left(\frac{2\lambda}{2\lambda-1}, \frac{2\lambda}{2\lambda-1}\right) \in \partial\Omega.$$

(i)  $\lambda > \frac{1}{2}$  ならば境界  $\partial\Omega$  は楕円,  $\Omega$  は楕円の内部.

(ii)  $\lambda = \frac{1}{2}$  ならば  $\partial\Omega$  は放物線.

(iii)  $0 < \lambda < \frac{1}{2}$  ならば  $\partial\Omega$  は双曲線.

以下主に  $\lambda > \frac{1}{2}$  の場合に限って考察する. 特に  $\lambda = \frac{1}{\sqrt{2}}$  のときは  $\partial\Omega$  は中心が  $(1, 1)$ , 半径が 1 の円である.

Hamilton の運動方程式は

$$\dot{x}_1 = p_1 x_1 + \lambda(x_1 + x_2 - 1)p_2, \quad (5)$$

$$\dot{x}_2 = p_2 x_2 + \lambda(x_1 + x_2 - 1)p_1, \quad (6)$$

$$\dot{p}_1 = -p_1 \left(\frac{p_1}{2} + \lambda p_2\right), \quad (7)$$

$$\dot{p}_2 = -p_2 \left(\frac{p_2}{2} + \lambda p_1\right). \quad (8)$$

$t = 0$ での初期値をそれぞれ  $x = x^0, p = p^0$  とするとき, この微分方程式系は次のように解くことができる.

$$p_2 = up_1, p_2^0 = p_1^0 u_0 \text{ とおくと}$$

$$\frac{dp_1}{p_1} = \frac{(1 + 2\lambda u)du}{\lambda(u^2 - u)}$$

これより

$$\frac{p_1}{p_1^0} = \left(\frac{u}{u_0}\right)^{\frac{1}{2\lambda-1}} \left(\frac{u-1}{u_0-1}\right)^{\frac{-2\lambda-1}{2\lambda-1}} \quad (9)$$

また

$$\frac{\dot{u}}{u} = \frac{(2\lambda-1)p_1^0}{2} (u-1) \left(\frac{u}{u_0}\right)^{\frac{1}{2\lambda}} \left(\frac{u-1}{u_0-1}\right)^{-\frac{2\lambda+1}{2\lambda-1}} \quad (10)$$

これより

$$\int_{u_0}^u \left(\frac{u}{u_0}\right)^{\frac{-2\lambda}{2\lambda-1}} \left(\frac{u-1}{u_0-1}\right)^{\frac{2}{2\lambda-1}} du = \frac{2\lambda-1}{2} p_1^0 u_0 (u_0-1) t. \quad (11)$$

これを解いて  $u$  の表示を得る.

(9)-(10) を (5)-(6) に代入すれば  $u$  の関数として  $x_1, x_2$  に関する非斉次の微分方程式系が得られる:

$$\frac{dx_1}{du} = \frac{2}{2\lambda-1} \frac{x_1 + \lambda(x_1 + x_2 - 1)u}{u(u-1)}, \quad (12)$$

$$\frac{dx_2}{du} = \frac{2}{2\lambda-1} \frac{\lambda(x_1 + x_2 - 1) + x_2 u}{u(u-1)}. \quad (13)$$

特に

$$\frac{dx_2}{dx_1} = \frac{\lambda(x_1 + x_2 - 1) + x_2 u}{x_1 + \lambda(x_1 + x_2 - 1)u}. \quad (14)$$

$\Omega \cup \partial\Omega$  において, 方程式 (14) の特異点は  $x = (1, 0)$  または  $(0, 1)$  である. これら 2 点をそれぞれ  $a, b$  で表す.

**Lemma 2**  $x \in \partial\Omega$  が  $a, b$  と異なるとき,  $x$  を通る停留曲線の勾配は  $x$  において  $u$  の取り方によらず一定であり

$$\frac{dx_2}{dx_1} = \frac{\lambda(x_1 + x_2 - 1)}{x_1}$$

で与えられる.

方程式 (12)-(13) は変換  $u \rightarrow \frac{1}{u}$ ,  $x_1 \leftrightarrow x_2$  に関して対称である. すなわち停留曲線場は変換

$$u \rightarrow \frac{1}{u}$$

を許容する.

特に  $u_0 = 0$  ならば  $p_2 = p_2^0 = 0$  であり (5)-(8) の解を明示的に表示できる:

$$\begin{aligned} p_1 &= \frac{p_1^0}{1 + \frac{p_1^0}{2}t}, \quad p_2 = 0, \\ x_1 &= x_1^0 \left(1 + \frac{p_1^0}{2}t\right)^2, \\ x_2 &= x_2^0 \left(1 + \frac{p_1^0}{2}t\right)^{2\lambda} + \frac{\lambda x_1^0}{1 - \lambda} \left\{ \left(1 + \frac{p_1^0}{2}t\right)^2 - \left(1 + \frac{p_1^0}{2}t\right)^{2\lambda} \right\} \\ &\quad + \left\{ 1 - \left(1 + \frac{p_1^0}{2}t\right)^{2\lambda} \right\}. \end{aligned}$$

停留曲線族としては点  $(0, 1)$  を特異点とする停留曲線族である:

$$|\lambda x_1 + (\lambda - 1)(x_2 - 1)| = C|x_1|^\lambda \quad (C \text{ constant}).$$

同様にして  $u_0 = \infty$  のときは  $p_1 = p_1^0 = 0$  であり停留曲線族は  $(1, 0)$  を通り, 上記のものを直線  $x_1 = x_2$  に関して鏡映したもの.

また  $u_0 = (1, 1)$  ならば  $u = 1$  であって  $p_1 = p_2, p_1^0 = p_2^0$  であり (5)-(8) の明示的表示は

$$p_1 = p_2 = \frac{p_1^0}{1 + p_1^0 \left(\frac{1}{2} + \lambda\right)t}$$

停留曲線族は

$$x_1 + x_2 - \frac{2\lambda}{2\lambda + 1} = C|x_1 - x_2|^{2\lambda+1} \quad (C \text{ constant}).$$

(12)-(13) は 2 階の非斉次線形微分方程式系で解は次のような表示を持つ:

$u_0$  を出発点として斉次方程式 (Gauss 型方程式)

$$\begin{pmatrix} \frac{dx_1}{du} \\ \frac{dx_2}{du} \end{pmatrix} = \frac{1}{2\lambda - 1} \begin{pmatrix} \frac{2}{u(u-1)} + \frac{2\lambda}{u-1} & \frac{2\lambda}{u-1} \\ \frac{2\lambda}{u(u-1)} & \frac{2\lambda}{u(u-1)} + \frac{2}{u-1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} \quad (15)$$

$$(16)$$

の基本解を  $V(u)$  とする.

$V(u)$  は次の方程式を満たす:

$$\frac{dV(u)}{du} = (A_0(u) + \mu A_1(u))V(u), \quad V(u_0) = 1,$$

$$A_0(u) = \begin{pmatrix} -\frac{2}{u-1} + \frac{2}{u} & \\ & -\frac{2}{u-1} \end{pmatrix}, \quad A_1(u) = \begin{pmatrix} -\frac{2}{u} + \frac{3}{u-1} & \frac{1}{u-1} \\ -\frac{1}{u} + \frac{1}{u-1} & -\frac{1}{u} + \frac{3}{u-1} \end{pmatrix}$$

ただし  $\mu = \frac{2\lambda}{2\lambda-1}$ .

このとき  $u = u_0$  で  $x = x^0$  を満たす解は

$$\begin{pmatrix} x_1(u) \\ x_2(u) \end{pmatrix} = V(u) \int_{u_0}^u V(u')^{-1} \begin{pmatrix} -\frac{2\lambda}{(2\lambda-1)(u'-1)} \\ -\frac{2\lambda}{(2\lambda-1)u'(u'-1)} \end{pmatrix} du' + V(u) \begin{pmatrix} x_1^0 \\ x_2^0 \end{pmatrix}. \quad (17)$$

$V(u)$  パラメータ  $\mu = \frac{2\lambda}{2\lambda-1}$  に関して整級数

$$V(u) = \sum_{n=0}^{\infty} \mu^n V_n(u)$$

の形に展開できる. ただし

$$V_0(u) = \begin{pmatrix} \frac{u^2(u-1)^2}{u_0^2(u_0-1)^2} & \\ & \frac{(u_0-1)^2}{(u-1)^2} \end{pmatrix},$$

$$V_n(u) = V_0(u) \int_{[u_0, u]} \underbrace{\omega_1 \vee \omega_1 \vee \cdots \vee \omega_1}_n,$$

$$\omega_1 = V_0(u)^{-1} A_1(u) V_0(u) du.$$

ただし記号  $\vee$  は反復積分 (K.T.Chen の意味) での合併 (join) を表す。  
 次のようにしてさらに初等的な表示も得られる。

$$\begin{aligned}\Phi_1(u) &= u^{-\frac{1}{2\lambda-1}} (u-1)^{\frac{2}{2\lambda-1}}, \\ \Phi_2(u) &= u^{-\frac{2\lambda}{2\lambda-1}} (u-1)^{\frac{2}{2\lambda-1}} (2\lambda u + 1)\end{aligned}$$

とおくとき

$$\begin{aligned}x_1 &= \Phi_1(u) \int_{u_0}^u \Phi_1(u')^{-1} \left\{ \frac{2\lambda}{2\lambda-1} \frac{2C}{(p_1^0)^2} \frac{1}{u_0(u_0-1)} \right. \\ &\quad \cdot \left. \frac{1}{2\lambda+u'} \left(\frac{u'}{u_0}\right)^{-\frac{2\lambda+1}{2\lambda-1}} \left(\frac{u'-1}{u_0-1}\right)^{\frac{2\lambda+3}{2\lambda-1}} - \frac{2\lambda}{4\lambda^2-1} \frac{1}{u'-1} - \frac{4\lambda^2}{4\lambda^2-1} \frac{1}{2\lambda+u'} \right\} du' \\ &\quad + \Phi_1(u) \Phi_1(u^0)^{-1} x_1^0, \tag{18}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}x_2 &= \frac{2\lambda}{2\lambda-1} \Phi_2(u) \int_{u_0}^u \Phi_2(u')^{-1} \left\{ \frac{1}{u_0(u_0-1)(2\lambda u'+1)} \frac{2C}{(p_1^0)^2} \left(\frac{u'}{u_0}\right)^{-\frac{2\lambda+1}{2\lambda-1}} \left(\frac{u'-1}{u_0-1}\right)^{\frac{2\lambda+3}{2\lambda-1}} \right. \\ &\quad \left. + \frac{\lambda}{u'} - \frac{\lambda}{2\lambda+1} \frac{1}{u'-1} + \frac{2\lambda^2}{(2\lambda+1)(2\lambda u'+1)} \right\} du' + \Phi_2(u) \Phi_2(u')^{-1} x_2^0, \tag{19}\end{aligned}$$

ここで  $C$  は積分定数

$$\begin{aligned}H &= C = \frac{1}{2} (p_1^0)^2 \{x_1^0 (p_1^0)^2 + x_2^0 (p_2^0)^2 + 2\lambda (x_1^0 + x_2^0 - 1) u_0\} \\ &= \frac{1}{2} (p_1)^2 \{x_1 (p_1)^2 + x_2 (p_2)^2 + 2\lambda (x_1 + x_2 - 1) u\} \tag{20}\end{aligned}$$

を表す。

**Remark** 等式 (18)-(20) より得られる  $x_1, x_2$  に関する線形の等式は  $\Phi_1, \Phi_2$  積分に関する一種の Abel の等式の類似であると考えられる。

### 3 多次元化

$\lambda > \frac{1}{2}$  を固定し,  $\mathbf{R}^n \times \mathbf{R}^n$  に おいて置換に関して対称な Hamiltonian

$$H(x, p) = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n x_j p_j^2 + \lambda \sum_{1 \leq j < k \leq n} (x_j + x_k - 1) p_j p_k$$

を考え, 定義域として  $\mathbf{R}^n$  内の領域

$$\Omega := \{x \in \mathbf{R}^n; H(x, p) > 0 \text{ positive definite w.r.t. } p\}$$

をとる.  $\Omega$  は第 1 象限内にあり点  $(\frac{1}{2}, \dots, \frac{1}{2}) \in \mathbf{R}^n$  を含む凸領域である. 点  $e_j : x_j = 1, x_k = 0 (k \neq j)$  は  $\partial\Omega$  に属する.

**Lemma 3**  $\Omega$  の境界  $\partial\Omega$  は 2 点  $(\frac{(n-1)\lambda}{2(n-1)\lambda+1}, \dots, \frac{(n-1)\lambda}{2(n-1)\lambda+1})$  および  $(\frac{2\lambda}{2\lambda-1}, \dots, \frac{2\lambda}{2\lambda-1})$  を含む. 従ってまたそれらを結ぶ線分も含む.

Hamilton の運動方程式は

$$\dot{x}_j = x_j p_j + \sum_{k \neq j} \lambda(x_k + x_j - 1) p_k, \quad (21)$$

$$\dot{p}_j = -p_j \left( \frac{1}{2} p_j + \sum_{k \neq j} \lambda p_k \right). \quad (22)$$

パラメータ  $u_j (2 \leq j \leq n)$  を

$$p_j = u_j p_1$$

となるようにとる. (20)-(21) の特殊解として

$$u_j = 0 \quad (2 \leq j \leq n)$$

とおくことができる. 解は

$$p_1 = \frac{p_1^0}{1 + \frac{1}{2} p_1^0 t}, \quad p_2 = \dots = p_n = 0$$

$$x_1 = x_1^0 \left(1 + \frac{1}{2} p_1^0 t\right)^2,$$

$$x_j = \lambda p_1^0 \left(1 + \frac{1}{2} p_1^0 t\right)^{2\lambda} \int_0^t \left(1 + \frac{1}{2} p_1^0 t'\right)^{-2\lambda} \left\{ x_1^0 \left(1 + \frac{1}{2} p_1^0 t'\right) - \frac{1}{\left(1 + \frac{1}{2} p_1^0 t'\right)} \right\} dt'$$

$$+ x_j^0 \left(1 + \frac{1}{2} p_1^0 t\right)^{2\lambda} \quad (2 \geq j).$$



$t$  を消去した関係は

$$|\lambda x_1 + (\lambda - 1)(x_j - 1)| = Cx_1^\lambda \quad (C \text{ 任意定数}).$$

同様にこの解を置換で写したものも得られる.

また別の特殊解として  $u_2 = \dots = u_n = 1$  とおくことができる. 解は

$$p_1 = p_2 = \dots = p_n,$$

$$p_1 = \frac{p_1^0}{1 + \left(\frac{1}{2} + \lambda(n-1)\right)p_1^0 t}.$$

さらに

$$X_1 = \sum_{j=1}^n x_j$$

とおくとき

$$\frac{(1 + 2\lambda(n-1)X_1 - 2\lambda n(n-1))}{(1 + 2\lambda(n-1)X_1^0 - 2\lambda n(n-1))} = C \left[1 + \left(\frac{1}{2} + \lambda(n-1)\right)p_1^0 t\right]^2,$$

**Proposition 4** 積分定数  $C_j$  ( $3 \leq j \leq n$ ) が存在して次の等式が成り立つ.

$$\left(\frac{p_1}{p_1^0}\right)^{\lambda - \frac{1}{2}} = \left(\frac{\tau}{\tau_0}\right)^{-\frac{1}{2} - (n-1)\lambda} \left(\frac{\tau - 1}{\tau_0 - 1}\right)^\lambda \prod_{k=3}^n \left(\frac{\tau - C_k}{\tau_0 - C_k}\right)^\lambda. \quad (23)$$

ここで

$$\tau = \frac{u_0 - 1}{u_0}$$

である. すなわち

$$\frac{p_1}{p_1^0} = \left(\frac{\tau}{\tau_0}\right)^{\frac{-1-2(n-1)\lambda}{2\lambda-1}} \left(\frac{\tau - 1}{\tau_0 - 1}\right)^{\frac{2\lambda}{2\lambda-1}} \prod_{k=3}^n \left(\frac{\tau - C_k}{\tau_0 - C_k}\right)^{\frac{2\lambda}{2\lambda-1}}.$$

こうして  $p_j$  ( $1 \leq j \leq n$ ) は定数  $p_1^0, u_0, C_k$  ( $3 \leq k \leq n$ ) および  $\tau$  を用いて表される. さらに

$$\int_{\tau^0}^{\tau} \left(\frac{\tau}{\tau_0}\right)^{\frac{(n-2)\lambda+1}{\lambda-\frac{1}{2}}} \left(\frac{\tau-1}{\tau_0-1}\right)^{-\frac{\lambda}{\lambda-\frac{1}{2}}} \prod_{k=3}^n \left(\frac{\tau-C_k}{\tau_0-C_k}\right)^{-\frac{\lambda}{\lambda-\frac{1}{2}}} = \left(\lambda - \frac{1}{2}\right) \tau_0 p_1^0 t. \quad (24)$$

実際

$$\frac{\dot{u}_j}{u_j(u_j-1)} = \frac{\dot{u}_2}{u_2(u_2-1)} \quad (j \geq 3)$$

より等式

$$\begin{aligned} \frac{u_2-1}{u_2} &= C_j \frac{u_j-1}{u_j} \quad (j \geq 3), \\ u_2 &= \frac{1}{1-\tau}, \quad u_j = \frac{C_j}{C_j-\tau} \quad (3 \leq j \leq n). \end{aligned}$$

さらに

**Proposition 5**  $x_j$  については変数  $\tau$  の関数としての Fuchs 型の微分方程式系

$$\frac{dx_j}{d\tau} = \frac{2\lambda}{2\lambda-1} \left\{ \sum_{k=1}^n f_{j1}(x) \frac{1}{\tau} + f_{j2}(x) \frac{1}{1-\tau} + \sum_{k=3}^n f_{jk}(x) \frac{1}{C_k-\tau} \right\} \quad (1 \leq j \leq n)$$

を満たす. ここで

$$\begin{aligned}
f_{11} &= x_1 + \sum_{k=2}^n \lambda(x_1 + x_k - 1), \\
f_{1j} &= \lambda(x_1 + x_j - 1) \quad (j \geq 2), \\
f_{21} &= x_2 + \sum_{k \neq 2, k \geq 1} \lambda(x_k + x_2 - 1), \\
f_{22} &= 1, \\
f_{2j} &= \lambda(x_j + x_2 - 1), \\
f_{j1} &= x_j + \sum_{k \neq j} \lambda(x_k + x_j - 1) \quad (j \geq 3), \\
f_{j2} &= \lambda(x_2 + x_j - 1) \quad (j \geq 3), \\
f_{jk} &= \lambda(x_k + x_j - 1) \quad (j \geq 3, k \neq j, k \geq 3), \\
f_{jj} &= C_j.
\end{aligned}$$