Moserのツイストの定理

まるげり

2025年9月26日

Levi-Moser[1] のノート. 面積保存ツイスト写像の母関数に解析性を課すが, ツイスト定理の証明としては一番読みやすいと思う.

1 背景: 面積保存ツイスト写像, 母関数

アニュラス $\mathbb{A}=\mathbb{S}^1 \times \mathbb{R}$ 上の面積保存ツイスト写像 $\varphi(x_1,y_1)=(x_2,y_2)$ とは、面積保存性 $\varphi^*(dy_2 \wedge dx_2)=dy_1 \wedge dx_1$ とツイスト性 $\frac{\partial x_2}{\partial y_1}>0$ を持つものである.

記号の濫用で、 $\mathbb{S}^1 \times \mathbb{R}$ の普遍被覆 \mathbb{R}^2 上の元もまた (x,y) のように書き、また φ の \mathbb{R}^2 への持ち上げも φ と書くことにすると、面積保存ツイスト写像 φ が特に \mathbb{A} 上の完全シンプレクティック写像 $(\varphi^*(ydx)-ydx)$ が \mathbb{A} 上の完全形式になる)とき、 φ の母関数と呼ばれる、次の性質を満たす関数 $h:\mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}$ が存在する:

 h_1, h_2 をそれぞれ h の第 1 成分、第 2 成分での偏微分としたときに、 $h(x_1+1, x_2+1) = h(x_1, x_2), h_{12} < 0$ であり、さらに

$$\begin{cases} h_1(x_1, x_2) = -y_1 \\ h_2(x_1, x_2) = y_2 \end{cases} \iff \varphi(x_1, y_1) = (x_2, y_2)$$

となる.

(たぶん, \mathbb{R}^2 で考える以上はポアンカレの補題から閉形式 $\varphi^*(ydx) - ydx$ が完全形式になることが保証されるけど, アニュラス \mathbb{R} 上でもなお h が意味を持つためには別で \mathbb{R} 上で完全形式になることを保証しないといけない... のだと思う.) 特に φ が母関数 h を持つなら, (x_1,y_1) が与えられた下で, $\{(x_n,y_n)\}_n$ が軌道 $\{\varphi^n(x_1,y_1)\}_n$ になることと

$$h_2(x_{i-1}, x_i) + h_1(x_i, x_{i+1}) = 0, \ y_i = -h_2(x_i, x_{i+1}) \quad (\forall i \in \mathbb{Z})$$

が同値であることがわかる.

2 不変曲線と差分方程式への簡約化

面積保存ツイスト写像 φ の不変曲線 $\gamma \subset \mathbb{A}$ とは, φ の不変集合であって \mathbb{R}^2 上への持ち上げを $w(\theta) = (u(\theta), v(\theta))$ としたときに $u(\theta) - \theta$ および $v(\theta)$ が周期 1 の周期関数となるものである.これは, $u(\theta+1) - (\theta+1) = u(\theta) - \theta$ より $u(\theta+1) - u(\theta) = 1$ より,アニュラス \mathbb{A} を x 方向に一周して戻ってくる曲線であることを意味している.

さて、ある回転数 ω についての不変曲線 γ 、つまり

$$\varphi(w(\theta)) = w(\theta + \omega)$$

を見つけたい. これはラグランジュ方程式と呼ばれることもある次の2階差分方程式

$$E[u(\theta)] = h_1(u(\theta), u(\theta + \omega)) + h_2(u(\theta), u(\theta - \omega)) \equiv 0$$
(2.1)

が解ければ, $v(\theta) = -h_1(u(\theta), u(\theta+\omega))$ とおくことで不変曲線を見つけることができる. 以下, $u^+(\theta) = u(\theta+\omega), u^-(\theta) = u(\theta-\omega)$ とする.

Remark 1. あとで使うので, $u_{\theta}E[u]$ の平均値 $\int_{0}^{1} (u_{\theta}E[u])(\theta)d\theta = 0$ を計算しておく.

$$\frac{\partial h}{\partial \theta}(u, u^+) = u_{\theta}(h_1(u, u^+) + h_2(u, u^+))$$

より, $\nabla f := f(\theta + \omega) - f(\theta)$ と表記すれば,

$$\frac{\partial h}{\partial \theta}(u, u^{+}) - u_{\theta} h_{2}(u^{-}, u) = u_{\theta}(h_{1}(u, u^{+}) + h_{2}(u, u^{+}) - h_{2}(u, u^{+}) + h_{2}(u^{-}, u))$$

$$= u_{\theta}(h_{1}(u, u^{+}) + h_{2}(u^{-}, u))$$

$$= u_{\theta} E[u]$$

したがって,

$$u_{\theta}E[u] = \frac{\partial h}{\partial \theta}(u, u^{+}) - u_{\theta}h_{2}(u^{-}, u)$$

と表すことができる.ここで, $h(x_1+1,x_2+1)=h(x_1,x_2)$ であることと, $f(\theta)$ が周期 1 の周期関数であれば $\int_0^1 (\nabla f)(\theta)d\theta=\int_0^1 (f(\theta+\omega)-f(\theta))d\theta=0$ であることから,結局

$$\int_0^1 (u_\theta E[u])(\theta) d\theta = 0$$

である.

Example 1 (standard map). S(x) を周期関数として, $\varphi(x_1, y_1) = (x_2, y_2)$ を

$$x_2 = x_1 + y_1 + S'(x_1),$$

 $y_2 = y_1 + S'(x_1)$

で定める. 母関数 h は

$$h(x_1, x_2) = \frac{1}{2}(x_1 - x_2)^2 + S(x_1)$$

である. これに対するラグランジュ方程式 (2.1) は

$$u(\theta + \omega) - 2u(\theta) + u(\theta - \omega) = S'(u(\theta))$$

と書ける.

3 ツイスト定理

ツイスト定理は, ω がディオファントス数であるときに, $E[u_0]\approx 0$ なる $u_0(\theta)$ から始めて $E[u]\equiv 0$ となる $u(\theta)$ の存在を示す定理である.

$$W_r := \left\{ f: \mathbb{C} \to \mathbb{C} \middle| f: \mathbb{E}\mathbf{M}\mathbf{H}\mathbf{H}, \ f(\theta+1) = f(\theta), \ |f|_r := \sup_{|\mathrm{Im}\theta| \le r} |f(\theta)| < \infty \right\}$$

する.

複素領域 $\mathcal{D} \subset \mathbb{C}^2$ を考え、その R-近傍を $\mathcal{D}_R := \{z \in \mathcal{D} | \sup_{y \in \mathcal{D}} |y - z| \}$ と書くことにする.

h に関する仮定:

 $h(x_1, x_2)$ が $(x_1, x_2) \in \mathcal{D}$ で解析的, $(x_1, x_2) \in \mathcal{D} \cap \mathbb{R}^2$ で実, $h(x_1 + 1, x_2 + 1) = h(x_1, x_2)$ を満たす. また, ある定数 $\kappa > 0$, M > 0 により,

$$\min_{\mathcal{D}} |h_{12}| > \kappa, \tag{3.1}$$

$$|h|_{C^3(\mathcal{D})} < M. \tag{3.2}$$

u₀ に関する仮定:

ある $r \in (0,1)$ に対して, $u_0(\theta) - \theta \in W_r$ である. さらに, ある (十分大きな) $N_0 > 0$ に対し,

$$(u_0, u_0^+) \in \mathcal{D}_R \quad (|\operatorname{Im}\theta| < r), \tag{3.3}$$

$$|(u_0)_{\theta}|_r < N_0, \quad |(u_0)_{\theta}^{-1}|_r < N_0.$$
 (3.4)

Theorem 1 (ツイスト定理). ω がディオファントス数, つまり, ある $K>0,\sigma>0$ が存在して, 任意の $p,q\in\mathbb{Z}\backslash\{0\}$ について

$$|\omega - \frac{p}{q}| \ge \frac{K}{q^{2+\sigma}} \tag{3.5}$$

であるとする.

 h,u_0 が上の仮定を満たすとする.このとき,ある定数 $\delta=\delta(r,h,M,N_0,K,\sigma,\kappa)$ が存在し,もし $|E(u_0)|_r<\delta$ であれば ラグランジュ方程式 $E[u]\equiv 0$ の解 u で, u_0 に近く, $u(\theta)-\theta\in W_{r/2}$ を満たし, $u(\theta)-\theta$ の $\theta\in\mathbb{S}^1$ での平均値が 0 になる ものがただ一つ存在する.

Example 2. 摂動を受けたツイスト写像

$$x_2 = x_1 + y_1 + \epsilon f(x_1, y_1, \epsilon)$$

$$y_2 = y_1 + \epsilon g(x_1, y_1, \epsilon)$$

が領域 $\mathcal{D}:=\{(x_1,x_2)\in\mathbb{C}^2|a<\mathrm{Re}(x_1-x_2)< b,\;|\mathrm{Im}x_1|< 1,\;|\mathrm{Im}x_2|< 1\}$ 上で定義された母関数 $h(x_1,x_2)=\frac{1}{2}(x_1-x_2)^2+\epsilon H(x_1,x_2,\epsilon)$ を持つとする. $(|H|_{C^3(\mathcal{D})})$ が有界まで要りそう.)

ディオファントス数 $\omega\in(a,b)$ と $u_0(\theta)=\theta$ を選ぶ。いま, ϵ を十分小さく取れば, $|h_{12}|=|-1+\epsilon H_{12}|>1-O(\epsilon)$ より (3.1) は ok. $|h_i|\leq|x_1-x_2|+\epsilon|H_1|< b+2+O(\epsilon), |h_{ii}|=|1+\epsilon H_{ii}|<1+O(\epsilon), |h_{ijk}|<\epsilon|H_{ijk}|<O(\epsilon)$ より (3.2) も ok. $R=\min\left\{\frac{1}{2\sqrt{2}}(b-\omega),\frac{1}{2\sqrt{2}}(\omega-a),r\right\}$ として, $(u_0,u_0^+)=(\theta,\theta+\omega)\in D_R$ ($|\mathrm{Im}\theta|< r$)より (3.3) は ok. $u_0=(u_0)^{-1}=\theta$ なので $N_0=\max\{-a,b\}+r$ とすれば (3.4) も ok.

以上から、ツイスト定理が使えて、不変曲線の存在が証明できる.

4 homological equation

ツイスト定理の証明のカギは、初期解 u_0 から始めて"修正ニュートン法"によってE[u]の零点を探すことである。 $\tilde{u}=u+v$ として、 $E[\tilde{u}]$ は

$$E[u+v] = E[u] + E'[u]v + Q(v)$$

と書ける.ここで,Q は剰余項であり,E'[u]v はガトー微分である.具体的に計算すると, $h_{ij}^- = h_{ij}(u^-,u)$ として,

$$E'[u]v = (h_{11} + h_{22}^{-})v + h_{12}v^{+} + h_{12}^{-}v^{-}$$

と書き下すことができる.

ふつうのニュートン法では、v に関する方程式

$$E'[u]v = -E[u] \tag{4.1}$$

の解としてvを定める.

今回は、(4.1) の代わりに、両辺に u_{θ} を掛けて左辺から $v_{d\theta}^{d}E[u] = vE'[u]u_{\theta}$ を引いた方程式

$$u_{\theta}E'[u]v - vE'[u]u_{\theta} = -u_{\theta}E[u] \tag{4.2}$$

の解として v を与える. もちろんこれは (4.1) とは等価ではない式だが, この場合の更新則 $u\mapsto u+v$ でも E[u] の零点へ収束することを後に示す. (4.2) のままだと扱いにくいので, 少し変形する. 左辺が

$$u_{\theta}E'[u]v - vE'[u]u_{\theta} = h_{12}(u_{\theta}v^{+} - u_{\theta}^{+}v) + h_{12}^{-}(u_{\theta}v^{-} - u_{\theta}^{-}v)$$

であることに注意して、新変数 $w := \frac{v}{v_0}$ を導入すれば、

$$h_{12}(u_{\theta}v^{+} - u_{\theta}^{+}v) + h_{12}^{-}(u_{\theta}v^{-} - u_{\theta}^{-}v) = h_{12}u_{\theta}u_{\theta}^{+}(w^{+} - w) - h_{12}^{-}u_{\theta}^{-}u_{\theta}(w - w^{-}) = \nabla^{*}(h_{12}u_{\theta}u_{\theta}^{+}\nabla w)$$

となる. ただし,

$$\nabla f(\theta) := f(\theta + \omega) - f(\theta), \quad \nabla^* f(\theta) := f(\theta) - f(\theta - \omega)$$

と表記した.

まとめると、w に関する関数方程式

$$\nabla^*(h_{12}u_\theta u_\theta^+ \nabla w) = -u_\theta E[u] \tag{4.3}$$

の解としてwを選び,更新則

$$\tilde{u} = u + v, \quad v = u_{\theta} w$$

を考える. 初期解 u_0 から始めて最終的に u が E[u] の零点に収束することを示す.

5 homological equation の求解

本節では、(4.3) の解の評価を目標とする.

u を既知, w を未知の関数とする. また, ω はディオファントス条件 (3.5) を満たすものとする.

Lemma 1. $u(\theta)$ が条件

$$(u, u^+) \in \mathcal{D}_R \quad \text{for}(|\text{Im}\theta| < r)$$

および

$$|u_{\theta}|_r < N$$
, $|u_{\theta}^{-1}|_r < N$ for $(|\operatorname{Im}\theta| < r)$

を満たすとする.

このとき, (4.3) の解 $w \in W_{\rho}$ が任意の $0 < \rho < r$ に対して存在し, $[w] := \int_0^1 w d\theta = 0$ (平均がゼロ) の下で一意である. さらに, 対応する $v := u_{\theta}w$ について, 以下の不等式評価が得られる:

$$|v|_{\rho} \le \frac{c}{(r-\rho)^{2\tau}} |E(u)|_r, |v_{\theta}|_{\rho} \le \frac{c}{(r-\rho)^{2\tau+1}} |E(u)|_r.$$
 (5.1)

ただし, $c = c(M, N, K, \sigma)$ であり, $\tau = 2 + \sigma$ である.

この Lemma 1 を示すには、次の Lemma を用いればいい.

Lemma 2. Ω がディオファントス条件 (3.5) を満たし, かつ $g \in W_r$ の平均値について [g] = 0 が成り立つとする. このとき, 差分方程式

$$\nabla \psi = g \tag{5.2}$$

は任意の 0 < r' < r に対して解 $\psi \in W_{r'}$ を持ち、これは $[\psi] = 0$ の下で一意である.さらに、 ψ について次の不等式評価 が得られる:

$$|\psi|_{r'} < c(K, \sigma) \frac{|g|_r}{(r - r')^{\tau}}.$$
 (5.3)

ただし, $\tau = 2 + \sigma$ である.

Proof of Lemma 2. フーリエ級数展開により, $g=\sum g_n e^{2\pi i \theta}$, $\psi=\sum \psi_n e^{2\pi i \theta}$ と表示する. $(\nabla \psi)(\theta):=\psi(\theta+\omega)-\psi(\theta)=\sum \psi_n (e^{2\pi i n\omega}-1)e^{2\pi i \theta}$ であるから, (5.2) の解は

$$\psi_n = \frac{g_n}{e^{2\pi i\omega} - 1}, \ \psi_0 = 0 \tag{5.4}$$

と書ける. (後半は $[\psi] = 0$ の帰結.)

この時点ではまだ解が (形式的に) フーリエ級数で書けると述べたまでであるから, (5.4) が定義可能であること (特に $e^{2\pi i\omega}-1\neq 0$ であること) と級数 $\sum \psi_n e^{2\pi n\theta}$ が W_r 上で絶対収束することを示さないといけない.

ディオファントス条件 (3.5) から, 任意の $n, m \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}$ について,

$$|n\omega - m| \ge \frac{K}{|n|^{1+\sigma}}$$

であるから、特に $m:=\arg\min_{m\in\mathbb{Z}\backslash\{0\}}|n\omega-m|$ とすれば、 $|x|\leq 1/2$ で $|\sin\pi x|\geq 2|x|$ なので、

$$|e^{2\pi i\omega} - 1| = |e^{\pi i\omega}||e^{\pi i\omega} - e^{-\pi i\omega}| = 2|\sin n\pi\omega| = 2|\sin \pi(n\omega - m)| \ge 4|n\omega - m| > \frac{c(K)}{|n|^{1+\sigma}}$$

したがって

$$|e^{2\pi i\omega} - 1| > \frac{c(K)}{|n|^{1+\sigma}}$$
 (5.5)

であり, $e^{2\pi i\omega} - 1 \neq 0$ より (5.4) は定義できる.

また, $g \in W_r$ であることと $|g_n||W_r| = \left| \int_{W_n} g \cdot e^{-2\pi i n \theta} d\theta \right| \leq |W_r||g|_r e^{-2\pi n |r|}$ から,

$$|g_n| \le |g|_r e^{-2\pi|n|r} \tag{5.6}$$

が成り立つ. (5.5), (5.6) を用いて (5.4) を評価すれば, $0 < r' < \forall s < r$ に対して,

$$|\psi_n| \le |g|_r c(K)^{-1} e^{-2\pi|n|r} |n|^{1+\sigma} = |g|_r c(K)^{-1} e^{-2\pi|n|s} e^{-2\pi|n|(r-s)} |n|^{1+\sigma}.$$

ここで、x>0 に対して $xe^{-x}\leq e^{-1}$ であるが、 $x=\frac{a|n|}{b}$ とすれば $e^{-a|n|}|n|^b\leq e^{-b}(b/a)^b$ であるので、 $a=2\pi(r-s),b=1+\sigma$ として、 $c_1(K,\sigma):=c(K)^{-1}e^{-(1+\sigma)}((1+\sigma)/(2\pi))^{1+\sigma}$ とすれば、

$$|\psi_n| \le c_1(K,\sigma)|g|_r \frac{1}{(r-s)^{1+\sigma}} e^{-2\pi|n|s}.$$

したがって,

$$\sum |\psi_n| e^{2\pi |n| r'} \leq c_1(K,\sigma) |g|_r \frac{1}{(r-s)^{1+\sigma}} \sum e^{-2\pi |n|(s-r')} = \frac{2c_1(K,\sigma) |g|_r}{(r-s)^{1+\sigma}} (1 - e^{-2\pi (s-r')})^{-1}.$$

であり、フーリエ級数 $\sum \psi_n e^{2\pi i \theta}$ は $W_{r'}$ の上で絶対収束し、以上をもって (5.2) の解の存在が保証される。また、0 < q < 1/2 で $(1-e^{-2\pi q})^{-1} < q^{-1}$ となることを用いると、(s-r') < 1/2 のときに

$$|\psi|_{r'} \le \sum |\psi_n| e^{2\pi|n|r'} \le \frac{2c_1(K,\sigma)|g|_r}{(r-s)^{1+\sigma}(s-r')}$$

となり, 特に s=(r+r')/2 とすれば (これは, r<1 から s-r'=(r-r')/2<1/2 であるため許容される), 不等式評価 (5.3) を得る.

Proof of Lemma 1. $p = (h_{12}u_{\theta}u_{\theta}^{+})^{-1}$ とし, $g = -u_{\theta}E(u)$ とする. μ を適当な定数として, (4.3) を書き直せば,

$$\nabla^* \psi = g$$

$$p^{-1} \nabla w = \psi + \mu$$
(5.7)

と書ける.($\nabla^* \mu = 0$ に注意.)

 $[u_{\theta}E(u)]=0$ を思い出せば、(5.7) の上の式に Lemma 2 を適用できて、平均がゼロの唯一解 ψ で任意の 0< r'< r で

$$|\psi|_{r'} \le \frac{c(K,\sigma)}{(r-r')^{\tau}}|g|_r \tag{5.8}$$

となるものが存在する.

(5.7) の下の式から, w は $\nabla w = p(\psi + \mu)$ の解である.この式に Lemma2 を適用するためには右辺の平均がゼロであるように μ を選ぶ必要があるが,

$$\mu := -\frac{\int p\psi d\theta}{\int pd\theta} \tag{5.9}$$

とすれば

$$\int p(\psi + \mu)d\theta = \int p\psi d\theta + \mu \int pd\theta = 0$$

が満たされる. 仮定から $\min |h_{12}| > \kappa, |h|_{C^2} < M, |u_{\theta}| < N, |u_{\theta}^{-1}| < N$ であるから, $M^{-1}N^{-2} < |p| = |h_{12}|^{-1}|u_{\theta}|^{-1}|u_{\theta}^+|^{-1} < \kappa^{-1}N^2$ および (5.8) から,

$$|\mu| = \left| \int p\psi d\theta \right| \cdot \left| \int pd\theta \right|^{-1} < \kappa^{-1} M N^4 \frac{c(K, \sigma)}{(r - r')^{\tau}} |g|_r$$

であるから (5.9) は定義可能である. 以上から, $\nabla w = p(\psi + \mu)$ に Lemma2 を適用することで, 平均がゼロになる唯一解w が存在することがわかり, この解は任意の $0 < \rho < r'$ に対し,

$$|w|_{\rho} \le c_1 \frac{|p(\psi + \mu)|_{r'}}{(r' - \rho)^{\tau}} \le \frac{c_2}{(r - r')^{\tau} (r' - \rho)^{\tau}} |g|_r$$

となる. (2つ目の不等式では $|p|, |\mu|, |\psi|$ の評価を用いた.)

特に、 $\rho = 2r' - r$ と選べば (実際、 $r' - \rho = r - r' > 0$ より可能)、 $r' = (r + \rho)/2$ および $|g| = |u_{\theta}||E(u)| < N|E(u)|$ より、

$$|w|_{\rho} \le \frac{c_3(M, N, K, \kappa, \sigma)}{(r-\rho)^{2\tau}} |E(u)|_r$$

となる. $v := u_{\theta}w$ なので, $|u_{\theta}| < N$ より (5.1) の第一式が成立.

第二式は、コーシーの積分定理 (あるいは、グルサの定理) を用いて導出する. 任意の $\rho'\in(\rho,r)$ について、上の議論を再度繰り返すことで、 $w\in W_{\rho'}$ 、つまり $v=u_{\theta}w\in W_{\rho'}$ としてもよい. (Lemma 2 における解の一意性と一致の定理から、これは $w\in W_{\rho}$ からの解析接続である.)

 $|{
m Im} heta| <
ho'$ に関するコーシーの積分定理 (あるいは, グルサの定理) から, $|{
m Im} heta| <
ho$ となる θ について, θ を囲む任意の 閉曲線 $C' \in \{|{
m Im} heta| <
ho'\}$ で

$$|v_{\theta}(\theta)| \leq \frac{1}{2\pi} \int_{C'} \frac{|v(\varphi)|}{|\varphi - \theta|^2} d\varphi \leq \frac{|v|_{\rho'}}{2\pi} \int_{C'} \frac{1}{|\varphi - \theta|^2} d\varphi$$

となる. (左辺の θ の属する複素領域 (幅 2ρ の帯) より右辺で考える複素領域 (幅 $2\rho'$ の帯) を広くするのがポイント!) 特に, C' を中心 θ , 半径 R の円とすれば,

$$|v_{\theta}(\theta)| \le \frac{|v|_{\rho'}}{2\pi} \cdot 2\pi R \cdot R^{-2} = \frac{|v|_{\rho'}}{R}$$

である. 最も評価が良くなるのは, R を $\{|\text{Im}\theta|<\rho'\}$ の中でできるだけ大きく取った時, つまり $R=\rho'-s$ のときであるが, $s<\rho$ だったので,

$$|v_{\theta}(\theta)| \le \frac{|v|_{\rho'}}{\rho' - s} \le \frac{|v|_{\rho'}}{\rho' - \rho}.$$

したがって, $|v_{\theta}|_{\rho} \leq \frac{|v|_{\rho'}}{\rho' - \rho}$ である. 一方, (5.1) の第一式から,

$$|v_{\theta}|_{\rho} \le \frac{c'}{(r-\rho')^{2\tau}(\rho'-\rho)} |E(u)|_{r}$$

であるが、特に $\rho' = (r + \rho)/2$ と選べば、

$$|v_{\theta}|_{\rho} \le \frac{2^{2\tau+1}c'}{(r-\rho)^{2\tau+1}}|E(u)|_{r}$$

となる. したがって、 あらためて $c = 2^{2\tau+1}c'$ とすれば、(5.1) の第二式が導ける.

TO DO: ツイスト定理の証明をまとめる

参考文献

[1] M. Levi and J. Moser, A Lagrangian proof of the invariant curve theorem for twist mappings, Smooth ergodic theory and its applications (Seattle, WA, 1999), Proc. Sympos. Pure Math. 69, 733-746, Amer. Math. Soc., Providence, RI, 2001