

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 $h: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ 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{A} 上でもなお h が意味を持つためには別で \mathbb{A} 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

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

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

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

を見つきたい. 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

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

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,

$$\begin{aligned} \frac{\partial h}{\partial \theta}(u, u^+) - u_\theta h_2(u^-, u) &= u_\theta(h_1(u, u^+) + h_2(u, u^+) - h_2(u, u^+) + h_2(u^-, u)) \\ &= u_\theta(h_1(u, u^+) + h_2(u^-, u)) \\ &= u_\theta E[u] \end{aligned}$$

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

$$\begin{aligned} x_2 &= x_1 + y_1 + S'(x_1), \\ y_2 &= y_1 + S'(x_1) \end{aligned}$$

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.

$$W_r := \left\{ f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C} \left| f : \text{実解析的}, f(\theta + 1) = f(\theta), |f|_r := \sup_{|\text{Im}\theta| \leq r} |f(\theta)| < \infty \right. \right\}$$

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,

$$\min_{\mathcal{D}} |h_{12}| > \kappa, \quad (3.1)$$

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

- u_0 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,

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

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

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 $p, q \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}$ について

$$|\omega - \frac{p}{q}| \geq \frac{K}{q^{2+\sigma}} \quad (3.5)$$

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

$$\begin{aligned} x_2 &= x_1 + y_1 + \epsilon f(x_1, y_1, \epsilon) \\ y_2 &= y_1 + \epsilon g(x_1, y_1, \epsilon) \end{aligned}$$

が領域 $\mathcal{D} := \{(x_1, x_2) \in \mathbb{C}^2 | a < \operatorname{Re}(x_1 - x_2) < b, |\operatorname{Im} x_1| < 1, |\operatorname{Im} x_2| < 1\}$ 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, $(u_0, u_0^+) = (\theta, \theta + \omega) \in D_R$ ($|\operatorname{Im} \theta| < r$) 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

$$E'[u]v = -E[u] \quad (4.1)$$

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 $v \frac{d}{d\theta} E[u] = v E'[u] u_\theta$ を引いた方程式

$$u_\theta E'[u]v - v E'[u] u_\theta = -u_\theta E[u] \quad (4.2)$$

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

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

であることに注意して, 新変数 $w := \frac{v}{u_\theta}$ 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

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

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

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

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) の下で一意的である. 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:

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

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

$$\nabla \psi = g \quad (5.2)$$

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

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

ただし, $\tau = 2 + \sigma$ である.

Proof of Lemma 2. フーリエ級数展開により, $g = \sum g_n e^{2\pi i n \theta}$, $\psi = \sum \psi_n e^{2\pi i n \theta}$ と表示する.

$(\nabla \psi)(\theta) := \psi(\theta + \omega) - \psi(\theta) = \sum \psi_n (e^{2\pi i n \omega} - 1) e^{2\pi i n \theta}$ であるから, (5.2) の解は

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

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 $e^{2\pi i n \omega} - 1 \neq 0$ であること) と級数 $\sum \psi_n e^{2\pi i n \theta}$ 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,

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

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

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

したがって

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

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

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

$$|g_n| \leq |g|_r e^{-2\pi |n| r} \quad (5.6)$$

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,

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

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,

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

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

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

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. \square

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,

$$\begin{aligned} \nabla^* \psi &= g \\ p^{-1} \nabla w &= \psi + \mu \end{aligned} \tag{5.7}$$

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

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

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 Lemma 2 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,

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

とすれば

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

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,

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

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 Lemma 2 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,

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

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,

$$|w|_\rho \leq \frac{c_3(M, N, K, \kappa, \sigma)}{(r - \rho)^{2\tau}} |E(u)|_r \tag{5.10}$$

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.)

$|\operatorname{Im}\theta| < \rho'$ 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, $|\operatorname{Im}\theta| < \rho$ となる θ について, θ を囲む任意の閉曲線 $C' \in \{|\operatorname{Im}\theta| < \rho'\}$ 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,

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

である. 最も評価が良くなるのは, R を $\{|\operatorname{Im}\theta| < \rho'\}$ 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,

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

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,

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

であるが, 特に $\rho' = (r + \rho)/2$ と選べば,

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

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. □

6 $E(u)$ の 2 次収束性

Lemma 1 によって得られる $v = u_\theta w$ を使って, 更新則 $\tilde{u} = u + v$ で暫定解を更新する.

Lemma 3. u を Lemma 1 を満たすものとし, $\tilde{u} = u + v$ がある $\rho \in (0, r)$ について条件

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

を満たすとする. このとき,

$$|E(\tilde{u})|_\rho \leq \frac{c_6}{(r - \rho)^{4\tau}} |E(u)|_r^2 \tag{6.1}$$

が成り立つ. ただし, $c_6 = c_6(M, N, K, \kappa, \sigma)$.

Proof. 関数空間 W_ρ におけるテイラーの定理から, 剰余項を Q とおけば,

$$|E(\tilde{u})|_\rho = |E(u + v)|_\rho = |E(u) + E'(u)v + Q|_\rho$$

だった. (4.2) から, $u_\theta E(u) + u_\theta E'(u)v = v E'(u) u_\theta$ であるから, 両辺を u_θ で割れば ($|u_\theta^{-1}| < N$ より $u_\theta \neq 0$),

$$E(u) + E'(u)v = E'(u)u_\theta = w \frac{d}{d\theta} E(u).$$

$E(u) \in W_r$ なので, コーシーの積分定理から $\left| \frac{d}{d\theta} E(u) \right|_\rho \leq c \frac{|E(u)|_r}{r - \rho}$ であるから, (5.10) と合わせて,

$$|E(u) + E'(u)v|_\rho \leq c_4 \frac{|E(u)|_r^2}{(r - \rho)^{2\tau+1}} < c_4 \frac{|E(u)|_r^2}{(r - \rho)^{4\tau}}.$$

一方で, Q はある $t' \in (0, 1)$ について

$$Q = \frac{1}{2} \frac{d^2}{dt^2} E(u + t'v)$$

だが, $E(u) = h_1(u, u^+) + h_2(u^-, u)$ に入れて実際計算すると,

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt}E(u+tv) &= (h_{11}(u+tv, u^+ + tv^+) + h_{22}(u^- + tv^-, u+tv))v \\ &\quad + h_{12}(u+tv, u^+ + tv^+)v^+ + h_{12}(u^- + tv^-, u+tv)v^-, \\ \frac{d^2}{dt^2}E(u+tv) &= (h_{111}(u+tv, u^+ + tv^+) + h_{222}(u^- + tv^-, u+tv))v^2 \\ &\quad + 2h_{112}(u+tv, u^+ + tv^+)vv^+ + 2h_{122}(u^- + tv^-, u+tv)v^-v \\ &\quad + h_{122}(u+tv, u^+ + tv^+)(v^+)^2 + h_{112}(u^- + tv^-, u+tv)(v^-)^2\end{aligned}$$

であるから, (5.1) から

$$|Q|_\rho \leq c_5 |v|_\rho^2 \leq c' \frac{|E(u)|_r^2}{(r-\rho)^{4r}}.$$

三角不等式から, (6.1) が導ける. □

7 反復過程とその極限

$n \rightarrow \infty$ で $r_n \rightarrow r_\infty > 0$ となる単調減少列 $\{r_n\}$ を, $r_0 = r, r_n = r_\infty + 2^{-n}(r_0 - r_\infty)$ で与え, また $\{u_n\}$ を (4.3) の $u = u_{n-1}$ での解 $w_{n-1} \in W_{r_n}$ を用いて $u_n = u_{n-1} + (u_{n-1})_\theta w_{n-1}$ で定める.

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