

Transversal field をもつ Automorphism の例

名大 工 野本久夫

$Sinai$ は [1] で力学系の transversal field なる概念を導入し、それが力学系の研究において重要な役割を果たすことを示した。とくに、[1] では力学系が K -system になるための条件が transversal field を用いて与えられている。この報告では transversal field のあり方を 2, 3 の例について述べる。

例 1. 無限個の transversal fields をもつ automorphism ([1]).

単位円周 S^1 上に普通の Lebesgue 測度 dx を与えた空間 (S^1, dx) の copy を (X_n, μ_n) とし、その両側無限直積を

$$(M, \mu) = \prod_{n=-\infty}^{\infty} \otimes (X_n, \mu_n)$$

とする。 M 上の shift

$$T: M \ni x = (\dots e^{ix_1}, e^{ix_0}, e^{ix_1}, \dots) \longrightarrow$$

$$x' = (\dots e^{i x'_{k-1}}, e^{i x'_k}, e^{i x'_{k+1}}, \dots) \in M, \quad x'_k = x_{k-1} \pmod{2\pi}$$

に対し τ , 実数 λ , $|\lambda| \neq 1$ をとり

$$Z_t: M \ni x \rightarrow Z_t x = x', \quad x'_k = x_k + \lambda^k t \pmod{2\pi}$$

とし τ による $\{Z_t\}$ は T の transversal flow:

$$(1) \quad Z_t T = T Z_{\lambda t}$$

今

$$(2), \quad \varphi_n(x) = e^{i x_n}, \quad n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$\varphi(x) = \varphi_0(x)^{a_0} \cdot \varphi_1(x)^{a_1} \cdot \dots \cdot \varphi_p(x)^{a_p}, \quad a_k: \text{整数}$$

とすれば

$$(3) \quad \varphi(Z_t x) = \exp\{i t [a_0 + a_1 \lambda + \dots + a_p \lambda^p]\} \cdot \varphi(x)$$

故に, T は連続無限個の transversal flow をもち,

1) λ が代数的 $\Leftrightarrow \{Z_t\}$ は non-ergodic.

2) λ が超越的 $\Leftrightarrow \{Z_t\}$ は ergodic.

2) の場合 $[\lambda \text{ の有理整式}] / \lambda^n$ なる形の莫スベクトルをも

つ。

例 2. Special flow の base automorphism の transversal flow ([3]).

Neumann [3] は continuous spectrum をもつ flow の例を special flow を用いて与えた。その例では ceiling function に課した条件から spectrum が連続であることを

示すのに若干の計算を行なわなければならない。ここでは transversal flow を用いてそのような例をつくる。

$\{S_t\}$ は base automorphism (X, T) と ceiling function $f(u)$ からきまる

$$M = \{(u, v); 0 \leq v < f(u), u \in X\}$$

上の special flow. 次のことが知られている。

(*) $\varphi(u, v)$ を実スカラーに属する $\{S_t\}$ の固有函数とする。

$e^{-i\lambda v} \varphi(u, v)$ は v に無関係で

$$(4) \quad \psi(u) \equiv e^{-i\lambda v} \varphi(u, v) \quad \text{とおく}$$

$$(5) \quad \psi(Tu) = e^{i\lambda f(u)} \psi(u)$$

逆に (5) をみたす ψ から (4) で φ を定義すれば, φ は λ の固有函数である。次の仮定をおく

i) T は X 上で ergodic な transversal flow $\{Z_t\}$ をた

$$\text{つ: } Z_t T = T Z_{\alpha t} \quad (|\alpha| < 1), \quad \nabla_t \psi(u) \equiv \psi(Z_t u) \quad \text{とおく.}$$

ii) $f(u)$ は non-const.

このとき, $\psi(u)$ が (5) をみたせば

$$(6) \quad \nabla_t (e^{i\lambda f(u)} \psi(u)) = e^{i\lambda f(u)} \psi(u)$$

$$\textcircled{3} \quad \text{上式左辺} = \nabla_t \psi(Tu) = \psi(Z_t Tu) = \psi(T Z_{\alpha t} u)$$

$$= e^{i\lambda f(Z_{\alpha t} u)} \psi(Z_{\alpha t} u) = \nabla_{\alpha t} (e^{i\lambda f(u)} \psi(u)) = \dots$$

$$= \nabla_{\alpha^n t} (e^{i\lambda f(u)} \psi(u)) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} e^{i\lambda f(u)} \psi(u) \quad .$$

こゝで次に注意する。

○ $\{S_t\}$ ergodic $\Leftrightarrow T$ ergodic

⊙ (4), (5) で $\lambda = 0$ とする ことにより たいしかめられる。

○ $\{Z_t\}$ ergodic $\Rightarrow T$ weakly mixing

⊙ $Ug(u) \equiv g(Tu), \quad Ug = e^{i\lambda t}g, \quad \|g\|_{L^2(X)} = 1 \quad \Rightarrow$

$$a(t) \equiv (V_t g, g) = (V_t Ug, Ug) = (U V_{at} g, Ug) = (V_{at} g, g) = a(at)$$

$a(t)$ は cont. $\therefore a(t) = a(0) = 1 \quad \therefore \|g\| = 1$ より $V_t g = g$

で $g = \text{const}$ となるから $\mu = 0 \pmod{2\pi}$ 。

今 $\{S_t\}$ が $\lambda \neq 0$ の実スベクトルをもち、 $\varphi(u, v)$ がその固有函数とする。(4)で $\psi(u)$ を定義し、(5), (6) と仮定 i) を用いれば、

$$\psi(Tu) = e^{i\lambda f(u)} \psi(u) = \text{const.} \Rightarrow \psi(u) = \text{const} \Rightarrow f(u) = \text{const}$$

で ii) に矛盾。よって上の注意より $\{S_t\}$ は $L^2(M) \ominus \{1\}$ で continuous spectrum をもつ。

例 3. トーラス上の automorphism. ([2]).

$M = \mathbb{T}^2$: 2次元トーラス

T : \mathbb{T}^2 の group automorphism $A = (a_{ij})_{i,j=1,2}$, a_{ij} は整数,

$\det A = \pm 1$ からきまるもの

この例については [1] で代数的に transversal flow $\{Z_t\}$ を求める方法がのべられている。こゝでは T の fibre としての取扱をのべる。なを本報告集、押川氏の工頁 §12 参照。

$$1^\circ A: \mathbb{T}^2 \ni x = (x_1, x_2)^t \rightarrow \bar{x} = (\bar{x}_1, \bar{x}_2)^t, \quad \bar{x}_i = \sum_j a_{ij} x_j, \pmod{1}$$

で 1 次微分式 $\omega = r_1 dx_1 + r_2 dx_2$ が

$$\bar{\omega} = \lambda \omega, \quad \bar{\omega} = r_1 d\bar{x}_1 + r_2 d\bar{x}_2$$

とすると,

$$\begin{aligned} & r_1(a_{11} dx_1 + a_{12} dx_2) + r_2(a_{21} dx_1 + a_{22} dx_2) \\ &= \lambda r_1 dx_1 + \lambda r_2 dx_2 \end{aligned}$$

∴

$$\begin{cases} a_{11} r_1 + a_{21} r_2 = \lambda r_1 \\ a_{12} r_1 + a_{22} r_2 = \lambda r_2 \end{cases} \iff A^* r = \lambda r, \quad \begin{array}{l} A^* \text{ は } A \text{ の adjoint} \\ r = (r_1, r_2)^t \end{array}$$

$A^*(A)$ は実固有値 λ_1, λ_2 ($|\lambda_1| < 1, |\lambda_2| > 1$) をもつものと仮定し, $(\alpha_1, 1)^t, (\alpha_2, 1)^t$ を対応する固有ベクトルとすると,

$$r_1 : r_2 = \alpha_i : 1$$

方程式

$$(7) \quad dx_2 + \alpha_1 dx_1 = 0$$

の解のつくる \mathbb{T}^2 上の直線の系 $\mathcal{Z}^{(1)}$ は $A(\mathbb{T})$ 不変で, その transversal field である:

$$(i) \quad \text{直線 } \Gamma \in \mathcal{Z}^{(1)} \Rightarrow A\Gamma \in \mathcal{Z}^{(1)}$$

$$(ii) \quad \ell \text{ を } \Gamma \text{ 上の長さ } |\ell| \text{ の線分とすれば, } A^{-1}\ell \subset A^{-1}\Gamma \text{ が}$$

$$(8) \quad |A^{-1}\ell| = |\lambda_1|^{-1} |\ell| \geq \mu_1 |\ell| \quad (\text{拡大}) \quad (\exists \mu_1 > 1).$$

λ_2 に対しても類似に

$$(7') \quad dx_2 + \alpha_2 dx_1 = 0$$

から transversal field $Z^{(2)}$ の (i) あらわ

(ii)' l を $\Gamma \in Z^{(2)}$ 上の線分とすれば, $A^{-1}l \subset A^{-1}\Gamma \in Z^{(2)}$, かつ

$$(8)' \quad |A^{-1}l| = |\lambda_2|^{-1} |l| \leq \mu_2 |l| \quad (\text{縮小}) \quad (\exists 0 < \mu_2 < 1)$$

なるものがある。

今 $Z_t: (x_1, x_2) \rightarrow (x_1 + d_1 t, x_2 + t)$ としこれら flow $\{Z_t\}$ をとれば, これは T の transversal flow で, その orbit の全体が $Z^{(1)}$ である。

$Z^{(1)}, Z^{(2)}$ に Sinai [1] の結果を用いれば T が K -automorphism であることがわかる。また $|\lambda_i| \neq 1$ より A の特性多項式 $f(\lambda) = \det(\lambda I - A)$ は有理的に既約, 従って $d_1, 1$ は有理的に一次独立となつて $\{Z_t\}$ は純真スワクトルをもつ ergodic な flow となつてゐる。これより本報告集の小和田氏の作用素論的な方法のみで, T が $L^2(\mathbb{T}^2) \ominus \{1\}$ で σ -ルバース" スワクトルをもつことが直接にわかる。

2°. 1° で述べた field $Z^{(i)}$ は A に perturbation を与えた A_ε に対しても構成できる [2].

$$A_\varepsilon x = Ax + \varepsilon B(x) \quad B(x) = (b_1(x), b_2(x))^t$$

で, $b_i(x)$ は C^3 級の \mathbb{R}^2 上の函数とする。

Theorem 十分小さな $\varepsilon > 0$ に対して, $\tilde{\alpha}_1(x, \varepsilon)$ を適当に

とれば, 方程式

$$(9) \quad dx_2 + \tilde{\alpha}_1(x, \varepsilon) dx_1 = 0$$

の解のつくる \mathbb{T}^2 上の曲線の系 $\mathcal{L}_\varepsilon^{(1)}$ は, 変換 A_ε に対して (i)

(ii) をみたす transversal field である.

構成の概要. $\alpha_1^{(1)}(x, \varepsilon) = \alpha_1 \ll 1$

$$(10) \quad \alpha_1^{(n+1)}(x, \varepsilon) = \frac{(\bar{a}_{11} + \varepsilon g_{11}(x, \varepsilon)) \alpha_1^{(n)}(A_\varepsilon^{-1}x) + (\bar{a}_{21} + \varepsilon g_{21}(x, \varepsilon))}{(\bar{a}_{12} + \varepsilon g_{12}(x, \varepsilon)) \alpha_1^{(n)}(A_\varepsilon^{-1}x) + (\bar{a}_{22} + \varepsilon g_{22}(x, \varepsilon))}$$

とおく. \mathbb{T}^2 上 $\varepsilon > 0$ は十分小とく,

$$A^{-1} = (\bar{a}_{ij}), \quad \left(a_{ij} + \varepsilon \frac{\partial b_i(x)}{\partial x_j} \right)^{-1} = (\bar{a}_{ij}) + \varepsilon (g_{ij}(x, \varepsilon))$$

$g_{ij}(x, \varepsilon)$ は x に依りて連続である.

このとき, $x \in \mathbb{T}^2$ に依りて一様 $\alpha_1^{(n)}(x, \varepsilon) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \tilde{\alpha}_1(x, \varepsilon) \ll 1$

より $\tilde{\alpha}_1$ が Theorem の条件をみたすことを示す.

[1] Ya. G. Sinai; 可算ルカ - ガスノフトル をもつ古典力学系 II, Izv. Akad. Nauk, 30 (1966), 15-68.

[2] B.N. Арнольд и Я.П. Синай; О малых возмущениях автоморфизмов тора, ДАН, 144, no 4 (1962), 695-698

[3] J. von Neumann; Zur Operatormethode in der klassischen Mechanik, Ann of Math. (2), 33 (1932), 587.