

Topological entropy の応用

東大 教養 高橋 陽一郎

位相力学系に対する ergodicity の検証の手段は残念ながら多くはない。その一つは、勿論、foliation あるいは transversal fields を見出すという、E. Hopf - A. Γ. Синай の方向 (昨年の久保泉氏の話) である。ここでは、それほど深くはないが、少なくとも同型問題においてある程度成功した、entropies を媒介として、測度論的エルゴード理論に持ち込む方向を紹介したい。それは古典統計力学の理論にかかわってくる。なお、topological entropy そのものに関する諸結果は [] に詳しく報告されているので参照して頂きたい。

§0. 背景

統計力学において現れたエントロピー¹⁾ということばは、Shannon の情報理論を経て、エルゴード理論としては、Kolmogorov Sinai の不変量²⁾として有効性が示されたわけであるが、

¹⁾ mean entropy, 1次元格子系では K-S 不変量と一致。

類似の諸概念の中には、表題の、位相力学系に対する位相的エントロピー ([1]) がある。この量に関しては例えば以下の事実が知られている。

a) $\text{top. dim. } M < +\infty$ である限り、任意の不変測度 μ に対して

$$(1) \quad h(M, \varphi, \mu) \equiv \text{top. ent. } (M, \varphi)$$

b) 位相力学系が expansive ならば、shift として実現される ([4]) ことから、

$$(2) \quad \max_{\mu} h(M, \varphi, \mu) = \text{top. ent. } (M, \varphi)$$

とくに、 X が、alphabet set $A = \{0, 1, \dots, s-1\}$ 上のシフト不変集合の場合、自然に対応

$$P_s: A^{\mathbb{Z}} \ni x = (x_n)_{n \in \mathbb{Z}} \mapsto \sum_{k \geq 0} \frac{x_k}{s^{k+1}} \in [0, 1]$$

の像 $P_s(X)$ については、

$$\text{top. ent. } (X, \sigma) = s \times \text{Hausdorff dim}(P_s(X))$$

ただし、 σ はシフト変換: $(\sigma x)_n = x_{n+1}$ if $x = (x_n)$

2), 3). 定義を改めて述べておこう。

$$\text{top. ent. } (M, \varphi) = \sup_{\alpha} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} H(\bigvee_{k=0}^{n-1} \varphi^k \alpha) \quad h(M, \varphi, \mu) = \sup_{\alpha} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} H_{\mu}(\bigvee_{k=0}^{n-1} \varphi^k \alpha)$$

α : M の (有限) 開被覆

α : M の (有限) 可測分割

$$H(\alpha) = \log \text{card}(\text{min. subcover of } \alpha)$$

$$H_{\mu}(\alpha) = \sum_{A \in \alpha} -\mu(A) \log \mu(A)$$

ただし、 $\alpha \vee \beta = \{A \cap B \mid A \in \alpha, B \in \beta\}$, どちらの場合も

$\lim_{n \rightarrow \infty}$ は存在する。

Adler-Weiss [2] は, 2-torus の群同型は, ergodic な時, (2) において, \max の値 ε とする μ が Haar 測度に限ることを用いて, それらの間の測度論的同型問題を解決した. 同様の対応によって, β 変換 $T_\beta t \equiv \beta t \pmod{1}$, $0 \leq t < 1$ が与える Markov 変換と同型であることも示さしている. さらに, Sh. Ito-M. Mori は, 次のようなより拡張された概念, free energy を初めて有効に用いて, lin. mod 1 変換に対して同様の結果を示した.

定義. (M, φ) を位相力学系, U を M 上の実数値(下半)連続函数とする. この時, φ -不変測度 μ に対して, 量

$$f(\mu) = f_{M,U}(\mu) = h(M, \varphi, \mu) - \int_M U d\mu$$

を, μ の (ポテンシャル U に対する) 自由エネルギー (or 圧力) と呼ぶ. なお,

$$(2) \quad p(M, U) = \max_{\mu} f_{M,U}(\mu)$$

となる量 $p(M, U)$ が位相的 ε ことばで直接定義されるが省略.

この定義は統計力学の概念の借用である. ただしそこでの慣用記法に従えば, $U = A$ 重になって, ポテンシャル重さのものではない. 同様の借用として, Sinai は次のものを提唱している. ([8])

定義. (M, φ) , U は上と同様, λ を 1 つの不変確率測度とする. もし, μ が, 下の $\mu_{n,m}$, $n, m \rightarrow \infty$ での濃極限点の 1 つであれば, それを, (M, φ) 上の potential U に対する極限

Gibbs 測度としよう。ただし, $f \in C(M)$

$$\int_M f d\mu_{n,m} = \frac{\int_M f(x) \exp\left\{-\sum_{k=-n}^m U(\varphi^k x)\right\} d\lambda(x)}{\int_M \exp\left\{-\sum_{k=-n}^m U(\varphi^k x)\right\} d\lambda(x)}$$

この場合, 境界条件 λ であるということによれば, 次の周期的境界条件を考慮することは, 周期点の構造と ergodicity の関係を見るのには都合がよいであろう。

定義' (M, φ) , U は上と同様. $\mu_n, n \geq 1$ は,

$$\int_M f d\mu_n = \frac{\sum_{x \in \text{per}_n(M, \varphi)} f(x) \exp\left\{-\sum_{k=0}^{n-1} U(\varphi^k x)\right\}}{\sum_{x \in \text{per}_n(M, \varphi)} \exp\left\{-\sum_{k=0}^{n-1} U(\varphi^k x)\right\}} \quad f \in C(M)$$

によって定まる. μ_n の $n \rightarrow \infty$ での漠極限 μ が存在すれば, μ を周期的境界条件の下での極限 Gibbs 測度と呼ぶ。

Sinai [8] は, 前の方の概念を用いて Anosov diffeo. に対する 3 つの不変測度の間の関係を示している。

a) 伸びる foliation 上 Riemannian volume と絶対連続である不変測度 $\mu^{(e)}$ は, \log (拡大係数) をポテンシャルとする極限 Gibbs 測度である。ただし境界条件は, 最大エントロピーをもつ不変測度 $\bar{\mu}$ とする。

b) 縮む foliation 上絶対連続な不変測度 $\mu^{(c)}$ は, ポテンシャル \log (縮小係数) の極限 Gibbs 測度である。

c) 逆に, $\bar{\mu}$ は, $\mu^{(e)}$ なるものは $\mu^{(e)}$ を境界条件として, ポテンシャルの符号を変えた時の極限 Gibbs 測度である.

最後に, ここでは, (2) なるいは (2') において, \max の値をとる μ の一意性を利用して, 位相的力学系と測度論的力学系の対応をつけたいのであるが, 一般には一意性が成立しないだけでなく, 複数存在することは, 統計力学の相転移の問題にかかわるその自身重要な問題であることを注意しておきたい.

§1. 一様分布の極限としての平衡測度

以下では, $\text{shift } (A^{\mathbb{Z}}, \sigma)$ なるいはその $\text{subshifts } (X, \sigma)$ を考える.

定義1. (X, σ) の不変測度 μ に対して

$$h(X, \sigma, \mu) = \text{top. ent. } (X, \sigma)$$

であれば, μ は最大エントロピーを持つという.

定義1. $(X, \sigma) \in \text{subshift}$, $U \in \text{連続函数}$ とする.

$$f_{X, U}(\mu) \equiv h(X, \sigma, \mu) - \int_X U d\mu = p(X, U)$$

である時, $\mu \in X$ 上の potential U に対する平衡測度という.

以下, 平衡測度の全体を, $\mathcal{E}(X, U)$ と書く. とくに, $U \equiv 0$

で表せば, $h(X, \sigma) = \text{top. ent.}(X, \sigma)$ で表す.

しはるく, $U \equiv 0$ と仮定しよう. shift に対しては,

$$\text{top. ent.}(X, \sigma) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log \text{card}(W_n(X))$$

$$h(X, \sigma, \mu) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{u \in W_n(X)} -\mu(u) \log \mu(u)$$

で表す. ただし,

$$W_n = \{(x_0, x_1, \dots, x_{n-1}) \mid x = (x_n) \in X\} = \text{proj}_{A^{\mathbb{Z}} \rightarrow A^{0,1,\dots,n-1}}(X)$$

$$[u] = \{x \mid x_k = a_k, k=0,1,\dots,n-1\} \text{ if } u = (a_k)_{k=0,1,\dots,n-1}$$

とすることで, 有限集合 W_n 上の一様確率分布 μ_n とすれば,

$$H(\mu_n) \equiv - \sum_{u \in W_n(X)} \mu_n(u) \log \mu_n(u) = \log \text{card}(W_n(X))$$

で表すから, $\mu_n, n \rightarrow \infty$ での極限, ある μ は,

(3) $W_{n,m} = \text{proj}_{A^{\mathbb{Z}} \rightarrow A^{0,1,\dots,n-1}}(X)$ 上の一様分布 $\mu_{n,m}$ の $n, m \rightarrow \infty$ での極限 μ on X が存在

するならば, μ は最大エントロピーを持つことが期待される.

これは, 古典統計力学における極限 Gibbs 測度の考之方に他ならず. [Poincaré の例を挙げておこう.]

$W_n = S^{n-1} (n^{\frac{1}{2}}) : \frac{x_1^2 + \dots + x_n^2}{n} = 1$ 上の一様測度 μ_n とすれば, $X = S^{\infty}(\infty^{\frac{1}{2}})$ 上の極限測度 μ_∞ が存在して,

$$\mu_\infty \{x \mid a_i \leq x_i \leq b_i, 1 \leq i \leq k\} = \prod_{i=1}^k \int_{a_i}^{b_i} \frac{e^{-x^2}}{\sqrt{2\pi}} dx. \quad]$$

Remark. $M = G$ compact Abelian group, $\varphi \in \text{Aut } G$

ならば, Haar 測度 μ は最大エントロピーを持つ.

この一様分布の極限という状況は, (X, σ) が Markov (or of finite type, or intrinsic Markov chain), かつ U が有限個の座標にのみ依存するときには, 確かに起こり得る. 組 (X, U) に対して, 条件

$$\forall \alpha: \text{cover (partition) by cylinder sets } \exists t > 0 \forall U, V \in \alpha, U \cap \sigma^t V \neq \emptyset$$

(一様 transitivity)

を満たすとき, $(X, U) \in \tilde{\mathcal{F}}$ と書くことにしよう.

定理 1. $(X, U) \in \tilde{\mathcal{F}}$ とすると,

(I) $\mathcal{E}(X, U)$ は一点 $\mu_{X, U}$ なる限り, Markov 測度である.

(II) W_n 上の "重み U の一様分布" π_n , $\mu \in W_n(X)$ に対して

$$\mu_n(\mu) = \frac{\exp\left\{-\sum_{k=0}^{n-1} U(\sigma^k \mu)\right\}}{\sum_{\nu \in W_n(X)} \exp\left\{-\sum_{k=0}^{n-1} U(\sigma^k \nu)\right\}}, \quad \mu_\nu \in [U]_n \times X$$

と定義すれば, $\mu_n \rightarrow \mu_{X, U} \quad (n \rightarrow \infty)$.

(III) さらに,

$$\int f(x) \pi_n(dx) = \frac{\sum_{x \in \text{per}_n(X, \sigma)} f(x) \exp\left\{-\sum_{k=0}^{n-1} U(\sigma^k x)\right\}}{\sum_{x \in \text{per}_n(X, \sigma)} \exp\left\{-\sum_{k=0}^{n-1} U(\sigma^k x)\right\}}, \quad f \in C(X)$$

によって π_n を定めれば, $\pi_n \rightarrow \mu_{X, U} \quad (n \rightarrow \infty)$

後に必要となる限りで証明を述べておく. (I) は既に知られている. 簡単のため, (X, σ) は simple Markov, $U(x) = U(x_0, x_1)$ とする. この時, 構造行列と呼ばれる行列 $S_{X, U} = (S_{X, U}(a, b))_{a, b \in A}$:

$$S_{X,U}(a,b) = 0 \quad \text{if } (a,b) \notin W_1(X)$$

$$\exp\{-U(a,b)\} \quad \text{if } (a,b) \in W_1(X)$$

に対する固有値問題を考えよう。非負既約行列であるから、最大固有値 $\alpha_{X,U}$, 右及び左固有 vector $x=(x_a), y=(y_a) \neq 0$ に対して,

$$(*) \quad p(a,b) = \frac{S_{X,U}(a,b)x_b}{\alpha_{X,U}x_a}, \quad \pi\{a\} = \frac{x_a y_a}{\sum_b x_b y_b}$$

で、それぞれ、遷移確率、定常分布とする Markov 連鎖を定める確率測度が $\mu_{X,U}$ である。ところで、 $n > p$ の時、

$$\mu_n(a_0 \dots a_p) = \frac{\sum_b S_{X,U}(a_0, a_1) \dots S_{X,U}(a_{p-1}, a_p) (S_{X,U}^{n-p})(a_p, b)}{\sum_{a,b} (S_{X,U}^n)(a,b)},$$

$$\pi_n([a_0 \dots a_p]) = \frac{S_{X,U}(a_0, a_1) \dots S_{X,U}(a_{p-1}, a_p) (S_{X,U}^{n-p})(a_p, a_0)}{\sum_a (S_{X,U}^n)(a,b)}$$

となるから、(*) によって、

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \mu_n(a_0 \dots a_p) = \lim_{n \rightarrow \infty} \pi_n([a_0 \dots a_p]) = \pi\{a_0\} p(a_0, a_1) \dots p(a_{p-1}, a_p)$$

$$= \mu_{X,U}([a_0 \dots a_p])$$

以上の結果はすべて、non-Markov な β -subshifts に対しても成立する。さらに、次のような事実が成立することも興味深い。

(IV) ((transversal flow の存在)) (Sh. Ito, N. Mitsu) $U \equiv 0$ とする。このとき、 (X, σ) の自然な transversal flows $(Z_t^+), (Z_t^-)$ で、拡大係数 λ , 縮小係数 λ^{-1} のものが存在する:

$$\sigma Z_t^+ x = Z_{t+1}^+ \sigma x, \quad \sigma^{-1} Z_t^- x = Z_t^- \sigma^{-1} x \quad (\mu_{X,0} \text{-a.o. } x)$$

ただし, $\log \lambda = h(X, \sigma, \mu)$.

(V) ((normal sequence of Champernowne type)) (Postnikov, Sh. Ito - I. Shiohawa) $W_n(X)$ に属する words を適当に並べて

$u_1^n, u_2^n, \dots, u_{N_n}^n$ とし, 片側無限列 $\omega \in$

$$\omega = u_1^1 \dots u_{N_1}^1 u_1^2 \dots u_{N_2}^2 \dots u_1^n \dots u_{N_n}^n u_1^{n+1} \dots u_{N_{n+1}}^{n+1} \dots$$

と定義すれば,

$$C(X) \ni f \rightsquigarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=0}^{n-1} f(\sigma^k \omega)$$

は定まって, $\mu_{X,0}$ に等しい.

§2. 平衡測度の空間 $\mathcal{E}(X, U)$ の構造

既に述べたように, $\mathcal{E}(X, U)$ は $(X, U) \in \hat{\mathcal{F}}$ の時, 一点集合であった. とくに, $X = A^{\mathbb{Z}}$ とすれば, $\mathcal{E}(X, U)$ は 1次元格子系の古典統計力学の平衡状態の全体であり, 詳しく調べられている (Ruelle 達, 及び, Dobrušin 達). その結果は,

(X, σ) の proper subshift の時にも拡張すれば, 例えは,

定理 2. $\mathcal{E}(X, U)$ は, 漢 compact 凸集合であり, その任意の端点 μ は, ある $(X_n, U_n) \in \hat{\mathcal{F}}$, $X_n \supset X$ に対して,

$$\mu = \lim_{n \rightarrow \infty} \mu_{X_n, U_n} \quad (\text{vague topology})$$

これを用いれば, Dobrušin の conditional measure の形で,

系. (X, σ) が一様 transitive, $\mu \in \mathcal{E}(X, \sigma)$ ならば,

$$\mu(x_k = a_k, k \in \Lambda \mid x_j = x_j^0, j \notin \Lambda) = \frac{N_{\Lambda, x^0}(a_k, k \in \Lambda)}{N_{\Lambda, x^0}}$$

$$(\forall \Lambda \subset \mathbb{Z} \text{ finite } \forall a_k \in A, \forall x^0 \in X)$$

ただし,

$$N_{\Lambda, x^0} = \text{card} \{ x \in X \mid x_j = x_j^0, j \notin \Lambda \}$$

$$N_{\Lambda, x^0}(a_k, k \in \Lambda) = \text{card} \{ x \in X \mid x_j = x_j^0, (j \notin \Lambda) \ x_k = a_k (k \in \Lambda) \}$$

しかし, conditional measure の形では, エルゴード理論としては馴染みが薄いので, Jacobian のことばに直しておこう. 既に見たように, \tilde{T} の元に対しては固有値問題の解によって平衡測度が構成された. 一般の場合にもこの方法が適用できるのであるが, そのためには少々細工が要る. 先ず, 函数 F が, X 上の σ -不変測度全体と直交していいば, $P(X, U+F) = P(X, U)$ である. これを用いえば, $\mathcal{E}(X, U)$ が同じ集合となる U の中から, $X^+ = \text{proj}_{A^{\mathbb{Z}} \rightarrow A^{\mathbb{N}}}(X)$ として,

$$U(x) = U(x_k, k \geq 0) \in C(X^+) \subset C(X)$$

であるものを選ぶことができる. この時, 作用素

$$(1) \quad \sum_{X^+} P(x_0, x_1, \dots) = \sum_a e^{-U(a, x_0, x_1, \dots)} \varphi(a, x_0, x_1, \dots) \\ (x_0, x_1, \dots) \in X^+$$

を考えることができる. ([4], [6]) によれば,

$$S_{X, U} h = e^{P(X, U)} h, \quad \rho S_{X, U} = e^{P(X, U)} \rho$$

なる函数 h と確率測度 p が存在すれば,

$$d\mu^t = h dp$$

に於て X^+ 上定義される測度 μ^t の X 上への自然な拡張 μ は容易に示されるように, $\mathcal{E}(X, U)$ に属する; $j\mu = \frac{e^{-U} h}{e^{p(x, U)} h_0 \sigma}$ ⁴⁾

Remark 一般に, X 上の 2 つの函数 f, g に対してなる函数 h が存在して,

$$(2) \quad g - f = h - h \circ \sigma \quad \text{on } X$$

であるとき, g は homologous to f ($g \sim f$) と言うことにすれば, $(X, U) \in \hat{\mathcal{F}}$ の時には, $j\mu_{X, U}(x) = p(x_0, x_1)$ ⁴⁾ であるから,

$$(3) \quad -\log j\mu \sim U. \quad \text{on } X$$

また, 上の固有値問題を解けた時には, この式は成立する.

象徴的には, (3) は常に成立することを見よう.

Lemma. $U \in \mathcal{C}(X^+)$ ならば, X^+ 上の正の連続函数の列 h_n が存在して,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{S_{X, U} h_n}{\alpha h_{n \circ \sigma}} = 1 \quad (\alpha = \exp p(X, U))$$

証明は正值作用素の一般論 (cf. Kahlin ²) から容易. 以下

Prop. $U \in \mathcal{C}(X^+)$ とする. $\mu \in \mathcal{E}(X, U)$ と次の条件は同値である. ただし, $j\mu$ は μ の Jacobian とする ⁴⁾

$$4) \quad j\mu(x) = j\mu(x^+) = \mu(x_0^+ | x_1^+, x_2^+, \dots) = \frac{d\mu(x^+)}{d\mu(x^+)} \quad \begin{array}{l} x = (x_n)_{n \in \mathbb{Z}} \\ x^+ = (x_n)_{n \in \mathbb{N}} \end{array}$$

なるいは $\int_{X^+} f(x^+) g(x^+) d\mu(x^+) = \int_{X^+} f(x^+) J g(x^+) d\mu(x^+), \quad J g(x^+) = \sum_{\alpha \in A} j\mu(\alpha, x^+) \times g(\alpha, x^+)$

$$j_\mu(x^+) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{e^{-U(x^n)} h_n(x^+)}{e^{P(X,U)} h_n(\sigma x^+)} \quad (\mu\text{-a.e. } x^+ \in X^+)$$

ただし, (h_n) は, Lemma のもの.

Remark. $h_n/h_{n \circ \sigma}$ は一般には成立しない. 実際, $\mathcal{E}(X,U)$ は, $X=A^{\mathbb{Z}}$, $U \in C(A^{\mathbb{Z}})$ に対しても, 一点とはならないことがある. (Dyson の ferro-magnetic model, \square)
Commun. math. Phys. 12 (89) 91-107.

ところで, $S_{X,U}$ の固有値 $e^{P(X,U)}$ (= spec. rad. $S_{X,U}$ on $C(X)$) に対する固有函数 h が存在する時には, 詳しい性質がわかる.

Lemma ([9]) $\Phi_k = \{f(x) = F(x_0, \dots, x_{k-1}) \mid f \in C(X), \|f\| \leq 1\}$ ($k \geq 1$) とする. 固有確率測度 (常に存在) の 1 つ ρ に対して, $L^1(X, \rho)$ で

$$(4) \quad e^{-nP(X,U)} S_{X,U}^n f, \quad n \geq 1 \text{ 对 } \bigcup_{k \geq 0} S_{X,U}^k(\Phi_k) \text{ 上 一様収束}$$

するならば, (X, σ, μ) は Bernoulli scheme と同型である.

さらに, この Lemma の仮定と共に, $\mathcal{E}(X,U)$ が一点集合となる条件を述べよう. ([6], [8] の拡張)

定理 3. ([9]) (X, σ) は一様に transitive, $\sigma^n, U \in C(X^+)$ は条件

$$(5) \quad \sum_{n \geq 1} \sup \{ |U(x) - U(x')| : x, x' \in X^+, x_k = x'_k \ (\forall k \geq n) \} < \infty$$

をみたすものとすれば,

(a) $\mathcal{E}(X,U)$ は一点 $\mu_{X,U}$ から成り, Bernoullian.

(b) $d\mu_{X,U}^* = h_{X,U} d\rho_{X,U}$ と書ける. $h_{X,U}, \rho_{X,U}$ は $S_{X,U}$ の固有値 $e^{P(X,U)}$ に対する (一意な) 固有函数, 固有測度 τ , (X^*) において, (4) が成立.

(c) $\mu_{X,U}$ は, X 上の任意の不変測度 λ を境界条件とする 極限 Gibbs 測度であると同時に, 周期的境界条件の下での 極限 Gibbs 測度でもある.

§3. $S^1 = [0, 1)$ の "Anosov endo." (= f 変換)

この節では, これまでの結果を用いて, S^1 あるいは $[0, 1)$ 上の (区分的に) 可微分な変換を調べてみる. とくに, ルバーク測度と絶対連続な不変測度を求めることと, §2 の (1) の作用素 $S_{X,U}$ の固有値問題が同等となる.

まず, f 変換の定義を述べ位相的力学系としての結果を述べよう. この特別な場合は, expanding endomorphism である F によって, $[0, 1)$ 上の単調増加連続函数 f の全体とする. ただし, f の逆函数 f^{-1} は, 定数 < 1 の Lipschitz 条件をみたすと仮定する. このとき,

$$T_f t \equiv f(t) \pmod{1}$$

で定義される $[0, 1)$ の変換 $T_f \in f$ 変換と言う. とくに,

$f(1) - f(0) = n$: 整数であれば, これは S^1 の expanding

endomorphism であり, n は s の degree である. (f は s の s - 1 lift). 一般に, $s-1 \leq f(1) - f(0) < s$ (s : 整数) とする時, 例えは, 函数方程式

$$f(\omega) = f'(\omega_0 + f(\sigma\omega)), \quad 0 \leq f(\omega) \leq 1$$

ただし, $\omega = (\omega_0, \omega_1, \dots)$ は, $\{0, 1, \dots, s-1\}$ から成る列.

を解くことにすると, shift に伴う実現 ρ

$$\rho: (X_f, \sigma) \longrightarrow ([0, 1), T_f)$$

が得られる. $([0, 1), T_f)$ は, (T_f が連続とは限らないので) 一般に位相力学系ではないが, この対応によって,

$$\text{ent}([0, 1), T_f) = \text{top. ent}(X_f, \sigma)$$

と定義しよう.

定理 4. $f, g \in \mathcal{F}$, $\text{ent}([0, 1), T_f) = \text{ent}([0, 1), T_g)$ ならば, $T_f \sim T_g$. [or $(X_f, \sigma) \sim (X_g, \sigma)$]

Remark. とくに $\varphi = T_f$ が expanding endo ならば, これは, Shub の定理 [7] の特別な場合である.

$$\text{top. ent}(S^1, \varphi) = \text{ent}([0, 1), T_f) = \log \deg \varphi$$

しかし, 位相的同型は, f 変換と, r 進展開に伴う変換の拡張と見る限り意味を為さない. この時には, ルベーフ測度と絶対連続な不変測度をこらで考えなければならぬ. [残念なから, \mathcal{F} には連分数展開は入らないが, この時には, X_f

に対応するものが, $(\mathbb{N} \cup \{\infty\})^{\mathbb{N}}$ であることから, 絶対連続な不変測度は位相的同型 (C^0) 構造による. ないことが推量される].

定理 5. $\mathcal{F}_0 = \{f \in \mathcal{F} \mid \exists f' = \text{Lipschitz}, f(0) = 0\}$ とする. このとき, 不変測度 $d\mu_f(t) = h_f(t) dt$ が存在して, $([0, 1], \mathcal{F}_f, \mu_f)$ は Bernoulli と同型である.

Remark. この μ_f は, 自由エネルギー -

$$f(\mu) = h([0, 1], \mathcal{F}_f, \mu) - \int \log f'(t) d\mu(t) (\leq 0)$$
を最大にする唯一の不変測度である. 従って一般に,

$$h([0, 1], \mathcal{F}_f, \mu_f) \leq \text{ent}([0, 1], \mathcal{F}_f).$$

とくに, $f' = \text{const}$ の時, 即ち, \mathcal{F}_f が β 変換: $f(t) = \beta t$ の時に限って, 等号が成立する.

証明の概略. 今, $[0, 1]$ 上の測度 $h(t) dt$ の $T = \mathcal{F}_f$ による像を考えると, これは絶対連続で, $(Jh)(t) dt$ と書ける:

$$(Jh)(t) = \sum_{s \in T^{-1}t} \frac{h(s)}{f'(s)} \quad t \in [0, 1]$$

従って, 実現された T -subshift (X_f, σ) で考えれば, これは,

$$U(x) = U_f(x) = \log f'(P(x)), \quad x \in X_f$$

に potential とする operator $S = S_{X_f, U_f}$ に対応する:

$$(Sh)(x) = \sum_{a: \sigma a = x} e^{-U(a)} h(a)$$

ゆえに, \mathcal{S} の固有値問題を調べればよい.

①に, f' が Lipschitz であることから, μ が §2 定理3 の条件 (5) を満たすことが導かれる. 従って, (X_f, σ) が一様 transitive な Markov subshift のときには, 定理3 によって結論が得られる. ただし, そこでの測度 $\rho = \rho_{X, \mu}$ は, この場合の ~~map~~ 変数 ρ による Stieltjes 積分である.

②に, $\mathcal{F}_0 \ni f$ によって, X_f はある β 変換に対応する集合 X_β に等しいことがわかる. 従って, 稠密かつ可算の β (ある種の代数方程式の根) に対しては, ①の case で解決されることかわかる. 一般の $\beta > 1$ に対しては, X_β のより詳しい性質 ([]) を用いる必要があるが, 基本的には, Markov になる β_n による近似によって定理が示される.

Remark. 1) f 変換は自明な transversal field $\mathcal{S}_{st} \equiv t + s \pmod{1}$ を持つ. また, μ し, 区分的に滑らかな transversal field S_{st} を持てば,

$$\lambda(\rho(T_f)) = \rho(t) f'(t). \quad \lambda(t): \text{拡大係数}$$

2): すべての endomorphism $(A^{\mathbb{N}}, \sigma, \mu)$ は, とみかく, ある種の f 変換として表現でき, 上の結果はその滑らかなさがあるだけ Bernoulli 性までわかることを主張していることになる. しかし, f に対しての平衡測度は一般には一意ではないと思われる.

- [1] Adler-Kohnheim-McAndrew, Topological entropy,
Trans. AMS. 114 ('65) 309-319
- [2] Adler-Weiss, Similarity of Automorphisms on the torus,
Mem. AMS. 98. ('70)
- [3] Goodwyn,
Bull. AMS.
- [4] Keynes-Robertson, Generators for topological entropy
and expansiveness, Math. System Theory 3 ('69) 51-59.
- [5] Sh. Ito - Y. Takahashi, Markov subshifts and realization
of β -expansion, J. Math. Soc. Japan 26 ('74) (to appear)
- [6] Ruelle,
Commun. Math. Phys. 2 (1968) 267-
- [7] M. Shub, Endomorphisms of compact differentiable
manifold, Am. J. Math. 91 ('69) 175-199
- [8] Sinai, Gibbsian measures in ergodic theory
Niece Congress
- [9] Y. Takahashi, β -transformations and symbolic dynamics,
Proc. 2nd Japan-USSR symp. on prob.