

SEMINAR ON PROBABILITY

Vol. 50

エルゴード理論ウインタースクール講義録

1980年3月 於 山中湖

京都大学

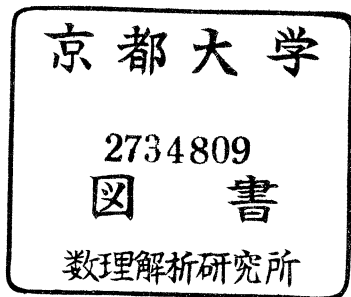


8788501247

数理解析研究所

1981

確率論セミナー



前書き

この講義録は、1980年3月23日～26日、山中湖畔で開かれたエルゴード理論ウィンター・スクールの講義ノートを聴講していた大学院生の人達にまとめてもらったものです。一応、講師の方々も原稿に目を通されたようではありますが、まとめにあたっての責任は講師諸氏よりも、むしろ記録者にありますことを最初におことわりしておきます。

ウィンター・スクールの趣旨は、エルゴード理論の最近の話題を大学院生を中心とした若い人々や専門外の人々に解説し、その講義録を作り、それは専門家にとっても価値の高いものであるようにということでした。その趣旨に賛同して下さった三講師、講義の記録を担当して下さった大学院の方々、それに広い分野・階層の聴講者の方々のおかげで、このウィンター・スクールは成りたちました。

ここに、講義録を Seminar on Probability Vol. 50 として出版できる運びになったことはうれしいかぎりです。お願いした講師、講義題名、講義録の執筆者は下記の通りです。

村田 博 「無限粒子系の力学系」 (関口大資)

釜江哲朗 「Combinatorial number theory への ergodic theory の応用」
(伊達山正人)

高橋陽一郎 「Chaos と平衡測度」 (笹野一洋)。

記録のため、このウィンター・スクールの運営に関して付記しておきますと、会場 (筑波大学山中共同研修所) の収容人数の制約上、聴講者の募集は、若手、非専門家を優先して選別する可能性のあることを宣言して行いましたが、現実には幸運にも申込み者全員 (約50名) に参加して頂くことが出来ました。講義は7日間に渡って毎日午前中1時間ずつ三コマを、朝起きの順を考慮して、村田、釜江、高橋氏の順番にお願いし、午後は3時までを復習時間、3時～5時を質問の時間とし、毎日の講義をその日に消化出来るよう配慮しました。また夜は参加者の自発的なセミナーや討論会が開かれることを期待して、世話人側としては何も企画せず自由時間としました。この質問時間と夜の自由時間がいかに有効に使われるかが、ウィンター・スクールの成功の鍵であろうと考えておりましたが、予想通り活発に運営され、若い参加者にとっては講義の内容とともに強い刺激になったことと信じています。

最後に、このスクールを思いついたのは、宇敷重広氏からうかがったイタリアの夏の学校や山口昌哉教授の催された京都の夏の学校に刺激されてでしたが、今後各分野において、特色ある春・夏・秋・冬の学校が開かれるようになれば有意義ではないかと思えます。その意

味でも、1981年3月に浦川肇・竹中茂夫両氏によって企画されている古典力学の春の学校の成功を期待しております。

1980年12月

エルゴード理論ウィンター・スクール世話人

十時東生

森 真

(文責) 久保 泉

目 次

講義	その 1.	無限粒子の力学系 村田 博 述 - 関口資大 記	1 ~ 50
	§ 1.	無限粒子	1
	§ 2.	解の構成 I (Lanford [18] の方法)	5
	§ 3.	解の構成 II (Sinai [37] の方法)	17
	§ 4.	Gibbs 測度 — DLR 方程式	22
	§ 5.	Gibbs 測度 — 初期配置の空間の大きさ	28
	§ 6.	力学系とエルゴード性	35
	§ 7.	Boltzmann 方程式の導出 — BBGKY hierarchy	38
		文献表	49
講義	その 2.	Combinatorial number theory への ergodic theory の応用 釜江哲朗 述 - 伊達山正人 記	51 - 88
	§ 1.	準備	52
	§ 2.	群拡大のエルゴード性	62
	§ 3.	群拡大と disjointness	72
	§ 4.	一様分布の誤差評価	75
	§ 5.	Van der Waerden の定理	81
	§ 6.	文献表	87
講義	その 3.	Chaos と平衡測度 高橋陽一郎 述 - 笹野一洋 記	89 - 158
	§ 1.	Šharkovskii の定理	91
	§ 2.	実現と位相的エントロピー	104
	§ 3.	Fredholm 行列式と sky-scraper	116
	§ 4.	数論的変換	124
	§ 5.	Šharkovskii の定理の精密化 ; cycle の type	131
	§ 6.	平衡測度と変分原理	134
	§ 7.	カオス, 窓, 島	144
	§ 8.	Unimodal Linear Transformation	147
		Appendix	153
		References	156

無限粒子の力学系

慶応義塾大学

関口資大

§ 1 無限粒子系

(同一種の)無限個の粒子の運動に対応する方程式(ある種の無限次元発展方程式)をたどる, その方程式の解の存在とその性質を解析するという方向の仕事は最近の10~15年の間に数多く発表され, 統計力学的観点から見ても非常に興味深い。しかしながら, 単に無限粒子系と言ってもモデルが多種多様で, それに対応して数学的定式化も異なってくる。そこで, ここでは

- (1) 各粒子は \mathbb{R}^d を運動する (連続系)
- (2) ポテンシャルは2体間力のみによって与えられ, 古典力学に従う運動をする

のような *Hamiltonian* の正準方程式に限って考える。

<1> Phase space について

質点系の Phase space \mathcal{X} を次のものとする。

$$\mathcal{X} = \left\{ \omega = (\omega_i, p_i)_{i \in I} \mid \begin{array}{l} \omega_i, p_i \in \mathbb{R}^d, \forall i \in I \subset \mathbb{Z}, \omega_i \neq \omega_j \text{ for } i \neq j \\ N(\omega, \Delta) = \#\{i \mid \omega_i \in \Delta\} < \infty \text{ for } \forall \Delta \subset \mathbb{R}^d \text{ bdd} \end{array} \right\} / \sim$$

: the set of all locally finite configurations
 (Polish space : [17])

Remark 1. “ \sim ” は同値類で分けることを意味する。つまり粒子の番号付けをおこなわないでみた配置があると理解する。

Remark 2. “ $N(\omega, \Delta) < \infty$ for $\forall \Delta \subset \mathbb{R}^d$ bdd” が locally finite を表わしている。

以降 \mathcal{X} の適当な部分集合について解の構成などを行なっていく。

<2> Potential について

potential は次のような pair potential とする。

$$\Phi: \mathbb{R}^d \longrightarrow \mathbb{R} \cup \{+\infty\}$$

even function, translation invariant

以降この重に “finite range” “long range” “hard core” などの条件をつけていく。

<3> Hamiltonian について

“formal” に次のようにおく。

$\mathcal{X} = (q_i, p_i)_{i \in I}$ に対し

$$H(\mathcal{X}) = \frac{1}{2m} \sum_{i \in I} |p_i|^2 + \sum_{\substack{i, j \in I \\ i < j}} \Phi(q_i - q_j)$$

とする。

Remark. ここぞ “formal” と言ったのはこの $H(\mathcal{X})$ の収束が一般には保証されないからである。

<4> Equation of motion について

この講義全体を通じ運動方程式は重が滑らかな場合次の形 (正準方程式系) で与えられるものとする。

$$(1-1) \quad \begin{cases} \frac{dq_i(t)}{dt} = \frac{1}{m} p_i(t) \left(= \frac{\partial H}{\partial p_i} \right) \\ \frac{dp_i(t)}{dt} = \sum_{j \in I} F(q_i(t) - q_j(t)) \left(= -\frac{\partial H}{\partial q_i} \right) \\ q_i(0) = q_i, \quad p_i(0) = p_i \quad \text{ただし } F = -\text{grad } \Phi \end{cases}$$

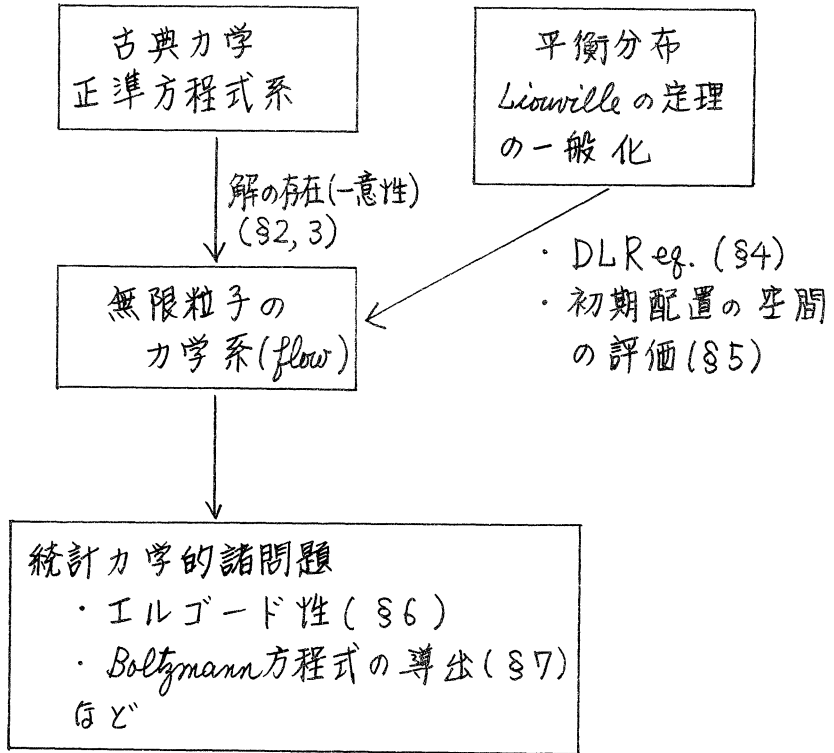
又(1-1)を重に関する適当な滑らかな仮定の下で積分形に直すと,

$$(1-2) \quad q_i(t) = q_i + \frac{p_i}{m} t + \frac{1}{m} \int_0^t dt_1 \int_0^{t_1} dt_2 \left\{ \sum_{j \in I} F(q_i(t_2) - q_j(t_2)) \right\}$$

となり, さらに

$$q_i(t) = q_i + \frac{p_i}{m}t + \frac{1}{m} \int_0^t dt_1 (t-t_1) \sum_{j \neq i} F(q_i(t_1) - q_j(t_1))$$

となる。



§ 2 解の構成 I (Lanford [18] の方法)

(1) finite range potential の場合

次の事を仮定する。

$\Phi \in C^1(\mathbb{R}^d)$, finite range (interaction)

Remark Φ が finite range であるとは、有界な $R \in \mathbb{R}^+$ に対し

$$\Phi(x) \equiv 0 \quad \text{if } |x| > R$$

ということである。

以下では F は Lipschitz condition をみたすことも仮定する。

任意の自然数 S に対し A_S は原点中心の半径 S の球を表わす。

定義 $\chi^{(S)}(t) = (q_i^{(S)}(t), p_i^{(S)}(t))_{i \in I}$ は次の 2 つの条件をみたす解とする。

(a) もし、 q_i が A_S の外側 ($|q_i| > S$) ならば $q_i^{(S)}(t)$, $p_i^{(S)}(t)$ は constant である。(従って $p_i^{(S)}(t) \equiv 0$)

(b) もし、 q_i が A_S の内側 ($|q_i| \leq S$) ならば次の法則に従って動き、

$$(2-1) \quad \begin{cases} \frac{d q_i^{(S)}(t)}{dt} = \frac{p_i^{(S)}(t)}{m} \\ \frac{d p_i^{(S)}(t)}{dt} = \sum_{j \in I} F(q_i^{(S)}(t) - q_j^{(S)}(t)) \end{cases}$$

ただし初期配置 $\chi^{(S)}(0) = \chi = (q_i, p_i)_i$

かつ、 A_S の境界では弾性反射する。

Remark (2-1)式では A_S の内側の粒子に対し A_S の外側の粒子からの影響も考慮してある。

そこでこの $\chi^{(S)}(t)$ に対し $T_{(S)}^t \chi$ を定義する。

定義 \mathfrak{X} 上の one-parameter group of mappings $T_{(S)}^t$ を

$$T_{(S)}^t \chi \equiv \chi^{(S)}(t), \quad \chi^{(S)}(0) = \chi \in \mathfrak{X}$$

と定義する。

$$\log_+(g) \equiv \log(|g| \vee e)$$

とおくと、次の3つの不等式が成立することに注意する。

$$\log_+(a+b) \leq \log_+(a) + \log_+(b)$$

$$\log_+(a \cdot b) \leq \log_+(a) + \log_+(b)$$

$$\log_+(a) \leq |a| \quad \text{if } |a| \geq 1$$

定義 $\forall x \in X$ に対し

$$B(x) \equiv \sup_i \frac{|P_i|/m}{\log_+(g_i)}$$

$$\bar{B}_{(s)}(x) \equiv \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dt}{1+t^2} B(T_{(s)}^t x)$$

$$\bar{B}_\infty(x) \equiv \liminf_{s \rightarrow \infty} \bar{B}_{(s)}(x)$$

とする。

これを用い、 X の部分集合 X_0 を次のようにする。

$$X_0 \equiv \{x \in X \mid \bar{B}_\infty(x) < \infty\}$$

定理 1 X_0 上の *one-parameter group of mappings* T_t が存在し、 $\forall x \in X_0$ に対し $T_t x = x(t)$ とおくと、 $x(t)$ は $x(0) = x$ を初期配置とする(1-1)の解である。

証明 (i) $\bar{B}_\infty(x) = \liminf_{s \rightarrow \infty} \bar{B}_{(s)}(x)$ であるから、 \bar{B}_∞ が有界であるということと、 $\forall m$ に対し

$$\bar{B}_{(s_m)}(x) \leq m$$

であるような $\{s_m\} \uparrow \infty$ 、 $m < \infty$ が存在することと同値である。

一方、 $t \geq 0$ に対し

$$\left| \int_0^t \frac{|dg_i^{(s)}(u)/du|}{\log_+(g_i^{(s)}(u))} du \right| \leq \int_0^t \sup_i \frac{|P_i^{(s)}(u)/m|}{\log_+(g_i^{(s)}(u))} du$$

$$\leq \pi(1+t^2) \bar{B}_{(s)}(x) \quad \forall s, \forall t \in [0, \tau]$$

が成立する。なぜならば、 $t \leq \tau$ に対し

$$\pi(1+\tau^2) \bar{B}_{(s)}(x) \geq \int_0^t \frac{1+\tau^2}{1+u^2} B(T_{(s)}^u x) du \geq \int_0^t B(T_{(s)}^u x) du$$

が成立するからである。

大く0の時も同様にしよ

$$\left| \int_0^t \frac{|dq_i^{(s)}(u)/du|}{\log_+(q_i^{(s)}(u))} du \right| \leq \pi(1+\tau^2) \bar{B}_{(s)}(\infty) \quad \forall s, \forall t \in [-\tau, 0]$$

が成立する。従って、 $\forall s, |t| \leq \tau$ において

$$\left| \int_0^t \frac{|dq_i^{(s)}(u)/du|}{\log_+(q_i^{(s)}(u))} du \right| \leq \pi(1+\tau^2) \bar{B}_{(s)}(\infty)$$

となる。ここで $\{S\}$ のかわりに $\{S_m\}$ をとると

$$\begin{aligned} \left| \int_0^t \frac{|dq_i^{(s_m)}(u)/du|}{\log_+(q_i^{(s_m)}(u))} du \right| &\leq \pi(1+\tau^2) \bar{B}_{(s_m)}(\infty) \\ &\leq \pi(1+\tau^2) b \quad \forall m, \forall i, \forall |t| \leq \tau \end{aligned}$$

が成立する。

次の補題を使う。

補題 $b > 0$ に対して正定数 $M(b)$ が存在して、任意の連続的
微分可能な \mathbb{R}^d -値関数 q ぞ

$$\left| \int_{t_1}^{t_2} \frac{|dq/dt|}{\log_+(q)} dt \right| \leq b$$

をみたすならばつねに

$$|q(t_2) - q(t_1)| \leq M(b) \log_+(q(t_1))$$

となるようにできる。

補題からある $M(=M(\tau, b))$ が存在して

$$(2-2) \quad |q_i^{(s_m)}(t) - \beta_i| \leq M \log_+(\beta_i) \quad \forall m, \forall i, \forall |t| \leq \tau$$

が言える。(2-2)式の意味するところは、時間 $t \in [-\tau, \tau]$ ぞは
任意の粒子 i は高々 $M \log_+(\beta_i)$ しか動かないということである。

(ii) $\{P_i^{(s_m)}(t); |t| \leq \tau\}_{m=1}^{\infty}$ は同程度連続、一様有界なことを示す。
 i と τ を fix して、便宜的に

$$F_i^{(s)}(t) = \sum_{j \neq i} F(\beta_i^{(s)}(t) - \beta_j^{(s)}(t))$$

と記すと、第 i 番目の粒子が A_{s_m} に衝突するまでは

$$\frac{dP_i^{(s_m)}(t)}{dt} = F_i^{(s_m)}(t)$$

が成立している。

そこで n を

$$S_m > |q_i| + M \log_+(q_i)$$

をみたすように十分大きくとるならば (2-2) より第 i 番目の粒子は $[-\tau, \tau]$ が A_{S_m} に衝突することはない。

一方

$$F(q_i^{(S_m)}(t) - q_j^{(S_m)}(t)) \neq 0$$

をみたす j は

$$|q_j| - M \log_+(q_j) \leq |q_i| + M \log_+(q_i) + R$$

R : finite range の幅

をみたさねばならない。なぜならば

$$|q_i^{(S_m)}(t) - q_j^{(S_m)}(t)| \leq R \quad \forall t \in [-\tau, \tau]$$

$$R \geq |q_i - q_j| - M \log_+(q_i) - M \log_+(q_j) \quad (\text{補題から})$$

であることよりわかる。

ところが \mathbb{R}^d が locally finite であるから、これをみたす j は有限個しかない。これを N とおくと、明らかに

$$|F_i^{(S_m)}(t)| \leq N \|F\|_\infty$$

となる。ただし

$$\|F\|_\infty = \sup_{\mathbb{R}^d} |F(q)|$$

がある。

ゆえに i と τ を fix しておくと

$$\left| \frac{dP_i^{(S_m)}(t)}{dt} \right| \leq N \|F\|_\infty < \infty$$

が $|t| \leq \tau$ と十分大きな n に対して成立する。従って $\{P_i^{(S_m)}(t); |t| \leq \tau\}_{m=1}^{\infty}$ は同程度連続、一様有界となる。

(iii) Ascoli-Arzelà の定理を使うことによつて $\{S_m\}_{m=1,2,\dots}$ の部分列 $\{L_\ell\}_{\ell=1,2,\dots}$ が存在して $\{P_i^{(L_\ell)}\}_{\ell=1,2,\dots}$ は一様収束するようによぎるから各 i に対して、

$$P_i(t) = \lim_{\ell \rightarrow \infty} P_i^{(L_\ell)}(t), \quad \forall |t| \leq \tau$$

が定義できる。従つて $P_i(t)$ の存在がわかる。

(iv) 最後に $q_i(t)$ の存在を言う。

n を十分大きくとると、第 i 粒子は $|t| \leq \tau$ では A_{S_m} の境界に達し

でない。従って運動方程式

$$g_i^{(S_m)}(x) = g_i + \frac{1}{m} \int_0^x P_i^{(S_m)}(t) dt,$$

が成り立つ。(iii)で取った部分列に沿って $m \rightarrow \infty$ とすると上式の右辺はまた t と $|t| \leq T$ に対して一様収束するから、その極限を $g_i(t)$ とおくと、

$$g_i(t) = g_i + \frac{1}{m} \int_0^x P_i(t_1) dt_1$$

となる。同様にして

$$(2-3) \quad P_i^{(S_m)}(x) = P_i + \int_0^x dt_1 \sum_{j \neq i} (F(g_i^{(S_m)}(x) - g_j^{(S_m)}(x)))$$

に対して $\{g_j^{(S_m)}\}_{m, j=1, 2, \dots}$ の部分列の一様収束性、 F の連続性、 j についての和の一様収束性を使い、(2-3)で $m \rightarrow \infty$ とすると、

$$P_i(t) = P_i + \int_0^x dt_1 \sum_{j \neq i} (F(g_i(t) - g_j(t)))$$

を得る。

従って極限 $\gamma(t) \equiv (g_i(t), P_i(t))_{i=1, 2, \dots}$ は与えられた運動方程式の積分形をみたしているのど解となる。

(証明終)

最後に補題の証明を加える。

証明 (i) $t_1 \leq t_2$ の時

$$g_{\max} \equiv \max_{t_1 \leq t \leq t_2} |g(t) - g(t_1)|$$

とすると、

$$g(t) \leq g_{\max} + |g(t_1)| \quad \text{if } t_1 \leq t \leq t_2$$

となる。 $\log_+(\cdot)$ の性質から

$$\log_+(g(t)) \leq \log_+(g_{\max}) + \log_+(g(t_1))$$

となる。これを仮定に代入すると、

$$\begin{aligned} \int_{t_1}^x \frac{|dg/dt|}{\log_+(g_{\max}) + \log_+(g(t_1))} dt &\leq \int_{t_1}^x \frac{|dg/dt|}{\log_+(g(t))} dt \\ &\leq C \quad t_1 \leq t \leq t_2 \end{aligned}$$

が成立する。従って

$$\int_{t_1}^t \left| \frac{df}{dt} \right| dt \leq b \{ \log_+(f_{\max}) + \log_+(f(t_1)) \}$$

となる。ところが一般に

$$\left| \int_{t_1}^t \frac{df}{dt} dt \right| \leq \int_{t_1}^t \left| \frac{df}{dt} \right| dt$$

であるから

$$|f(t) - f(t_1)| \leq b \{ \log_+(f_{\max}) + \log_+(f(t_1)) \}$$

となり、ゆえに

$$(2-4) \quad f_{\max} \leq b \{ \log_+(f_{\max}) + \log_+(f(t_1)) \}$$

となる。

ここで $\log_+(\cdot)$ という関数について考えしてみると、 $\forall \varepsilon > 0$ に対し、ある A が存在して

$$\log_+(x) \leq A + \varepsilon x \quad (x \geq 0)$$

とすることができ、これを(2-4)に使い変形すると、

$$(1 - b\varepsilon) f_{\max} \leq Ab + b \log_+(f(t_1))$$

となる。 $b\varepsilon < 1$ となるように ε を十分小さくとっておくと、

$$f_{\max} \leq \frac{Ab}{1 - b\varepsilon} + \frac{b}{1 - b\varepsilon} \log_+(f(t_1))$$

となる。ここで

$$B = B(b) \equiv \frac{Ab}{1 - b\varepsilon}, \quad C = C(b) \equiv \frac{b}{1 - b\varepsilon}$$

とおくと

$$f_{\max} \leq B + C \log_+(f(t_1))$$

$$= \log_+(f(t_1)) \left[\frac{B}{\log_+(f(t_1))} + C \right]$$

$$\leq \log_+(f(t_1)) \cdot (B + C) \quad (\log_+(f(t_1)) \geq 1 \text{ より})$$

となる。

$$M = B + C$$

とおくと、

$$f_{\max} \leq M \log_+(f(t_1))$$

ゆえに

$$|f(t_2) - f(t_1)| \leq M \log_+(f(t_1))$$

となる。

(ii) $t_1 > t_2$ の時

$$f_{\max} \equiv \max_{t_2 \leq t \leq t_1} |f(t) - f(t_1)|$$

とおき

$$|f(t)| \leq f_{\max} + |f(t_1)| \quad \text{if } t_2 \leq t \leq t_1$$

に注意すると,

$$\int_{t_2}^{t_1} \frac{|df/dt|}{\log_+(f_{\max}) + \log_+(f(t))} dt \leq \int_{t_2}^{t_1} \frac{|df/dt|}{\log_+(f(t))} dt \leq b \quad t_2 \leq t \leq t_1$$

となる。従って

$$f_{\max} \leq b \{ \log_+(f_{\max}) + \log_+(f(t_1)) \}$$

となる。後は(i)と同様にする。

(証明終)

解の一意性について述べしておく。

$\Delta(\alpha)$; $\alpha \in \mathbb{Z}^d$ 中心の \mathbb{R}^d の単位立方体

$N(x; \Delta(\alpha))$; 初期配置 $x = (p_i, \pi_i)_{i \in I}$ ぞ $\Delta(\alpha)$ 内に入っている粒子の数

今この部分空間 \mathcal{X}_1 を次のように定義する。

$$\mathcal{X}_1 \equiv \left\{ x \in \mathcal{X} \mid \exists \tau > 0 \text{ s.t. } \sup_{\alpha} \frac{N(x; \Delta(\alpha))}{[\log_+(\alpha)]^\tau} < \infty \right\}$$

定理 2 F : Lipschitz continuous, finite range (R)

$\forall x \in \mathcal{X}_1$ に対し $[0, \tau]$ 上の運動方程式(1-1)の解 z ,

$x(0) = x$ かつ

$$(2-5) \quad \sup_{0 \leq t \leq \tau} \sup_i \frac{|p_i(t) - p_i|}{\log_+(p_i)} < \infty$$

をみたす解は高々1つしか存在しない。

証明 (i) (2-5)をみたす解 $x^{(1)}(t)$, $x^{(2)}(t)$ の2つが存在したと仮定する。 M を十分大きく取れば,

(2-6) $|g_i^{(\ell)}(x) - g_i| \leq M \log_+(g_i) \quad \ell = 1, 2 \quad \forall x \in [0, \tau], \forall i$
とできる。そこで、

$$F_i^{(\ell)}(u) \equiv \sum_{j \neq i} F(g_j^{(\ell)}(u) - g_j^{(\ell)}(u))$$

とおくと(1-1)は次の積分形になる。

$$g_i^{(\ell)}(x) = g_i + \frac{x}{m} P_i + \frac{1}{m} \int_0^x ds \int_0^s du F_i^{(\ell)}(u) \quad \ell = 1, 2, \forall x \in [0, \tau]$$

すると

$$(2-7) \quad g_i^{(1)}(x) - g_i^{(2)}(x) = \frac{1}{m} \int_0^x ds \int_0^s du [F_i^{(1)}(u) - F_i^{(2)}(u)] \quad \forall x \in [0, \tau]$$

となる。ここでは

$$|g_i^{(1)}(x) - g_i^{(2)}(x)| = 0 \quad \forall x \in [0, \tau]$$

を言う。

i を fix して考える。

$$|g_i| \leq Y$$

となるような Y に対し、

$$(2-8) \quad Y_1 = Y_1(Y) \equiv \sup \{ S; S - M \log_+(S) \leq Y + M \log_+(Y) + R \}$$

とする。

(i) $|g_j| \geq Y_1$ の時 $F(g_i^{(\ell)}(x) - g_j^{(\ell)}(x))$ について調べる。

(2-6)より

$$\begin{aligned} |g_i^{(\ell)}(x)| &\leq M \log_+(g_i) + |g_i| \\ &\leq M \log_+(Y) + Y \quad \ell = 1, 2 \quad \forall x \in [0, \tau] \end{aligned}$$

となる。同様にして

$$\begin{aligned} |g_j^{(\ell)}(x)| &\geq |g_j| - M \log_+(g_j) \\ &\geq Y + M \log_+(Y) + R \\ &\geq |g_i^{(\ell)}(x)| + R \quad \ell = 1, 2 \quad \forall x \in [0, \tau] \end{aligned}$$

となる。ゆえに

$$|g_j^{(\ell)}(x) - g_i^{(\ell)}(x)| \geq R \quad \ell = 1, 2 \quad \forall x \in [0, \tau]$$

となる。従って(i)の時は *finite range* R より、

$$F(g_i^{(\ell)}(x) - g_j^{(\ell)}(x)) = 0 \quad \ell = 1, 2 \quad \forall x \in [0, \tau]$$

となる。

(ii) $|g_j| \leq Y_1$ の時 $F(g_i^{(\ell)}(x) - g_j^{(\ell)}(x))$ について調べる。

(2-8)の γ_i の取り方から

$$\sup_r \frac{\log_+(Y_i(r))}{\log_+(r)} < \infty$$

がわかる。従って $M' > M$ なる M' が存在して、

$$|q_j^{(l)}(x) - q_j| \leq M' \log_+(r) \quad l=1, 2 \quad \forall x \in [0, T]$$

となる。ゆえに、

$$|q_i^{(l)}(x) - q_j^{(l)}(x)| \geq |q_i - q_j| - 2M' \log_+(r)$$

であるから、 i をfixしておいた時

$$|q_i - q_j| \geq 2M' \log_+(r) + R$$

をみたす j については、finite range R より、

$$F(q_i^{(l)}(x) - q_j^{(l)}(x)) = 0 \quad l=1, 2 \quad \forall x \in [0, T]$$

となる。

(iii) $F(q_i^{(l)}(x) - q_j^{(l)}(x)) \neq 0$ となる j の個数を調べる。

$$\# \{j; |q_i - q_j| < 2M' \log_+(r) + R\}$$

$$\leq \text{const} \{2M' \log_+(r) + R\}^{\nu} \times \{\log_+(|q_i| + 2M' \log_+(r) + R)\}^{\nu}$$

$$\leq \text{const} (\log_+(r))^{\nu+\sigma} \uparrow$$

球の体積

球の中の粒子の最大密度

$\forall \alpha \in \mathcal{X}_1$ であるから、ある $\sigma > 0$ が存在して

$$\sup \frac{N(\alpha; \Delta(\alpha))}{[\log_+(\alpha)]^{\nu+\sigma}} < \infty$$

をみたしているから球の中の粒子の最大密度は評価できる。

このconstを N とおくと、 $F(q_i^{(l)}(x) - q_j^{(l)}(x)) \neq 0$ となる j の個数は高々 $N(\log_+(r))^{\nu+\sigma}$ 個である。($l=1, 2 \quad \forall x \in [0, T]$)

(iv) (2-7)より

$$(2-9) \quad |q_i^{(1)}(x) - q_i^{(2)}(x)| \leq \frac{1}{m} \int_0^x ds \int_0^s du |F_i^{(1)}(u) - F_i^{(2)}(u)| \quad \forall x \in [0, T]$$

である。そこで

$$\begin{aligned} |F_i^{(1)}(x) - F_i^{(2)}(x)| &\leq \left| \sum_{j \neq i} \{F(q_i^{(1)}(x) - q_j^{(1)}(x)) - F(q_i^{(2)}(x) - q_j^{(2)}(x))\} \right| \\ &\leq N(\log_+(r))^{\nu+\sigma} \cdot L \cdot \sup_{j: |q_j| \leq r} |(q_i^{(1)}(x) - q_j^{(1)}(x)) - (q_i^{(2)}(x) - q_j^{(2)}(x))| \\ &\leq 2NL(\log_+(r))^{\nu+\sigma} \sup_{j: |q_j| \leq r} |q_j^{(1)}(x) - q_j^{(2)}(x)| \end{aligned}$$

となる。ただし L はLipschitz constantである。

$$(V) \quad \delta(r, t) \equiv \sup_{i: |b_i| \leq r} \{ |q_i^{(1)}(t) - q_i^{(2)}(t)| \}$$

とおき, $\delta(r, t)$ を評価する。

$$\delta(r, t) \leq 2M \log_+(b_i) \leq 2M \log_+(r)$$

は明らかに成り立つ。

(2-9) の両辺の \sup をとる。

$$\sup_{i: |b_i| \leq r} \{ |q_i^{(1)}(t) - q_i^{(2)}(t)| \} \leq \int_m^1 ds \int_0^s du \sup_{i: |b_i| \leq r} |F_i^{(1)}(u) - F_i^{(2)}(u)|$$

$$\forall t \in [0, \tau]$$

(iv) より

$$\delta(r, t) \leq \int_m^1 ds \int_0^s du \left[2NL(\log_+(r)) \sup_{i: |b_i| \leq r} |q_i^{(1)}(u) - q_i^{(2)}(u)| \right]$$

$$\forall t \in [0, \tau]$$

となる。よこぞ

$$A = \frac{2NL}{m}, \quad \sigma' = \nu + \sigma$$

とおくと,

$$(2-10) \quad \delta(r, t) \leq A(\log_+(r))^{\sigma'} \int_0^t ds \int_0^s \delta(r_i(r), u) du$$

となる。

ここぞ

$$r_0 = r$$

$$r_{n+1} = r_n(r_n) = \sup \{ s; s - M \log_+(s) \leq r_n + M \log_+(r_n) + R \}$$

$$n = 0, 1, 2, \dots$$

とおくと, (2-10) より

$$\delta(r_0, t) = A(\log_+(r_0))^{\sigma'} \int_0^t dt_1 \int_0^{t_1} \delta(r_1, t_2) dt_2$$

$$\delta(r_1, t_2) = A(\log_+(r_1))^{\sigma'} \int_0^{t_2} dt_3 \int_0^{t_3} \delta(r_2, t_4) dt_4$$

⋮

$$\delta(r_{m-1}, t_{2m-2}) = A(\log_+(r_{m-1}))^{\sigma'} \int_0^{t_{2m-2}} dt_{2m-1} \int_0^{t_{2m-1}} \delta(r_m, t_{2m}) dt_{2m}$$

となる。

従って

$$\begin{aligned} \delta(r, t) &\leq A^n \prod_{i=0}^{n-1} (\log_+(r_i))^{\alpha_i'} \int_0^t dt_1 \int_0^{t_1} dt_2 \cdots \int_0^{t_{2n-1}} dt_{2n} \delta(r_n, t_{2n}) \\ (2-11) \quad &\leq A^n \prod_{i=0}^{n-1} (\log_+(r_i))^{\alpha_i'} \cdot 2M \log_+(r_n) \frac{t^{2n}}{(2n)!} \end{aligned}$$

がわかる。

(vi) 最後に

$$|g_i^{(1)}(t) - g_i^{(2)}(t)| = 0$$

を言う。

さて、

$$\begin{aligned} &(\sqrt{r_n} + 1)^2 - M \log_+(\sqrt{r_n} + 1)^2 \\ &\geq r_n + \sqrt{r_n} - 2M \log_+(\sqrt{r_n} + 1) \\ &\geq r_n + M \log_+(r_n) + R \\ &\geq r_{n+1} - M \log_+(r_{n+1}) \quad n: \text{十分大の時} \end{aligned}$$

であるから

$$r_{n+1} \leq (\sqrt{r_n} + 1)^2 \quad n: \text{十分大の時}$$

となる。ゆえに、

$$(2-12) \quad r_n = O(n^2)$$

がわかる。

次に

$$(2m)! \geq (m!)^2$$

を使い(2-11)を変形すると、

$$\delta(r, t) \leq 2M \prod_{i=0}^{n-1} \frac{A t^2 (\log_+(r_i))^{\alpha_i'}}{i^2} \cdot \frac{\log_+(r_n)}{n^2}$$

となる。又、(2-12)より

$$\frac{(\log_+(r_n))^{\alpha_i'}}{n^2} = \frac{(\log_+(r_n))^{\alpha_i'}}{(r_n^{1/2})^{\alpha_i'}} \cdot \frac{r_n}{n^2} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$$

がわかるから $\delta(r, t) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$

となる。ゆえに

$$|g_i^{(1)}(t) - g_i^{(2)}(t)| = 0 \quad \forall i, \forall t \in [0, \tau]$$

が言える。

(証明終)

<2> long range potential の場合

finite range でない potential について得られている結果を紹介する。

次の事を仮定する。

$$(*) \begin{cases} (a) & |\Phi(r)| \leq \chi(|r|) \quad \forall r \\ (b) & |F(r)| = |\text{grad } \Phi(r)| \leq \chi(|r|) \quad \forall r \\ (c) & \int_0^\infty r^{\nu-1} \chi(r) dr < \infty \\ & \text{をみたす有界, 非増加な関数 } \chi(|r|) \text{ が存在する。} \end{cases}$$

さらに

$$\mathcal{X}_0 = \left\{ \varphi \in \mathcal{X}_0 \mid \sup_s \frac{N(\varphi; \Lambda_s)}{s^\nu} < \infty \right\}$$

なる集合 \mathcal{X}_0 を考え, ここで解を構成する。

定理 3 (Lanford [18])

Φ は (*) の条件をみたし, F が Lipschitz condition をみたし, $\varphi \in C^1(\mathbb{R}^\nu)$ 級とする。この時, 任意の $\varphi \in \mathcal{X}_0$ に対して $\varphi = \varphi(0)$ を初期配置にもつ運動方程式 (1-1) の解が存在する。

long range potential の場合一意性についての結果は今のところ得られていない。

Remark ($\nu = 1$ の場合の Lanford [16] の結果)

$F(r) = -\Phi'(r)$: even, Lipschitz cont., compact support と仮定し, 初期配置の空間

$$\left\{ \varphi \in \mathcal{X} \mid |\varphi| \equiv \sup_i \frac{|P_i|/m}{\log_+(R_i)} \vee \sup \left\{ \frac{N(\varphi; (\alpha, \beta))}{\beta - \alpha} : \beta - \alpha > \log_+ \left(\frac{\alpha + \beta}{2} \right) \right\} < \infty \right\}$$

の上で解の存在と, $|\varphi(x)|$: locally bounded の中での一意性を示した。(適当な) ルム空間での iteration を用いている所が前述の方法と較べまおもしろい。)

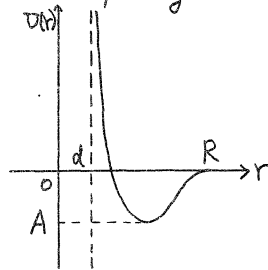
§ 3 解の構成 II (Sinai [37]の方法)

ここぞは Sinai のいわゆる “cluster property” を利用する方法によつて特に *hard core* ($d > 0$) を持つ粒子系に対する解の構成法を述べる。理解を容易にするために一次元とする。

potential と phase space を次のものとする。

◦ pair interaction potential U ;

- (A)
$$\left\{ \begin{array}{l} (1) \quad U(r) \begin{cases} \equiv \infty & \text{if } 0 \leq |r| \leq d \text{ (hard core)} \\ < \infty & \text{if } |r| > d \end{cases} \\ (2) \quad U(r) \in C^1((d, \infty) \cup (-\infty, -d)) \\ (3) \quad U(r) \geq A > -\infty \\ (4) \quad U(r) \equiv 0 \quad \text{if } |r| \geq R > d \text{ (finite range)} \\ (5) \quad \lim_{r \rightarrow d} U(r) = \infty \\ (6) \quad U' : \text{Lipschitz continuous} \end{array} \right.$$



◦ phase space

\mathcal{X} : the set of all locally finite configuration

とする時、ここぞの phase space を次のようにする。

$$\mathcal{X}_d = \{x \in \mathcal{X} \mid |x_i - x_j| > d \text{ for } i \neq j\}, \quad d > 0$$

: the phase space of infinitely many particles with hard spheres

解の構成を次のようにする。

番号付け : $\min \{i \mid x_i > 0\}$ なる粒子に番号 “0” を与え、正の方向にむかつて $1, 2, \dots$, 負の方向にむかつて $-1, -2, \dots$ と番号をつける。

初期配置 $\alpha = (q_i, p_i)_{i \in I}$ ($I \in \mathcal{X}_d$) に対し、 $|j| > n$ なる番号をもった粒子を固定しておいた時の $|i| \leq n$ なる番号の粒子の運動方程式は次のように与えられる。

$$(3-1) \quad \begin{cases} \frac{dq_i(t)}{dt} = \frac{p_i(t)}{m} \\ \frac{dp_i(t)}{dt} = -\sum_{|j| \leq n} U'(|q_i(t) - q_j(t)|) - \sum_{|j| > n} U'(|q_i(t) - q_j|) \end{cases}$$

定義 $T_x^{(m)} \alpha \equiv \alpha^{(m)}(t) = \{q_i^{(m)}(t), p_i^{(m)}(t)\}_{i \in I}$ を、初期条件 $\alpha^{(m)}(0) = \alpha$ をみたす(3-1)の解とする。(§2と記号を混同)

次のような初期配置の空間 $\mathcal{X}_d(C_1, C_2)$ の中で解の構成を行なう。 $C_1, C_2 > 0$ に対し

$$\mathcal{X}_d(C_1, C_2) = \left\{ \alpha \in \mathcal{X}_d \mid \begin{array}{l} \exists n_0(\alpha); \forall m \geq n_0(\alpha) \text{ に対し 次の (1), (2) が成立する。} \\ (1) P_m(\alpha) \equiv \max_{|i| \leq 1} \max_{|j| \leq m} |p_i^{(m)}(t)| \leq C_1 \sqrt{\log m} \\ (2) -n \leq \lambda_m' < -\frac{n}{2}, \quad \frac{n}{2} \leq \lambda_m'' < n \\ \text{s.t. } \min(q_{i_{m+1}}' - q_{i_m}', q_{i_{m+1}}'' - q_{i_m}'') \geq C_2 \log m \end{array} \right.$$

定理4 $\forall \alpha \in \mathcal{X}_d(C_1, C_2)$ に対し、初期条件 $\alpha(0) = \alpha$ を持ち、 $|t| \leq 1$ ぞ

$$\begin{cases} \frac{dq_i(t)}{dt} = \frac{p_i(t)}{m} \\ \frac{dp_i(t)}{dt} = -\sum_{|j| \leq n} U'(|q_i(t) - q_j(t)|) \end{cases}$$

をみたす解 $\alpha(t) \equiv T_x \alpha$ が存在する。

証明 \bar{n} を

$$C_2 \log n - \frac{2C_1}{m} \sqrt{\log 2m} > R \quad \text{for } \forall m \geq \bar{n}$$

をみたす自然数にとる。

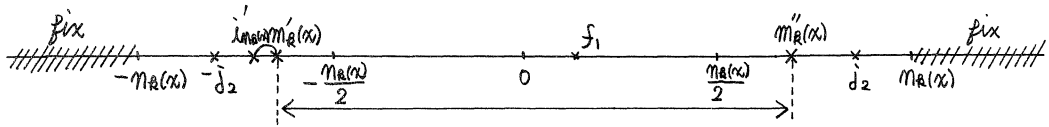
そこで $\alpha \in \mathcal{X}_d(C_1, C_2)$ に対し $\{n_k(\alpha)\}_{k=0,1,\dots}$, $\{m_k'(\alpha)\}_{k=1,2,\dots}$, $\{m_k''(\alpha)\}_{k=1,2,\dots}$ を次のように作る。

$$n_1(\alpha) = \max(n_0(\alpha), \bar{n})$$

$$n_k(\alpha) = 2^{k-1} n_1(\alpha) \quad k = 2, 3, \dots$$

$$m_k'(x) = i n_k'(x) + 1, \quad m_k''(x) = i n_k''(x) \quad k=1, 2, \dots$$

各長ごとに状況は図のようになっている。



$|j| > m_k(x)$ の粒子を fix しておく。

今, $m_k'(x) \leq f_1 \leq m_k''(x)$ を選ぶと、この番号 f_1 の粒子と $-m_k(x) \leq j_2 < m_k'(x)$ (または $m_k''(x) < j_2 \leq m_k(x)$) なる番号 j_2 の粒子の間の距離は、

$$\left| g_{f_1}^{m_k(x)}(x) - g_{j_2}^{m_k(x)}(x) \right| > R, \quad |x| \leq 1$$

をみます。

なごはらば $m_k(x)$ の取り方から

$$C_2 \log m_k(x) - \frac{2C_1}{m} \sqrt{\log 2 m_k(x)} > R$$

が成立していることに注意する。

今, $-m_k(x) \leq j_2 < m_k'(x)$ の時を考える。すると、

$$\begin{aligned} \left| g_{f_1}^{m_k(x)}(x) - g_{j_2}^{m_k(x)}(x) \right| &\geq \left| g_{m_k'(x)}^{m_k(x)}(x) - g_{i n_k'(x)}^{m_k(x)}(x) \right| \\ &\geq \left| g_{m_k'(x)}^{m_k(x)}(0) - g_{i n_k'(x)}^{m_k(x)}(0) \right| - \left| g_{m_k'(x)}^{m_k(x)}(x) - g_{m_k'(x)}^{m_k(x)}(0) \right| - \left| g_{i n_k'(x)}^{m_k(x)}(x) - g_{i n_k'(x)}^{m_k(x)}(0) \right| \\ &\geq C_2 \log m_k(x) - \frac{2C_1}{m} \sqrt{\log m_k(x)} \\ &> R \quad (\text{by (1), (2)}) \end{aligned}$$

$m_k''(x) < j_2 \leq m_k(x)$ の時も同様にする。

従って、 $|j| > m_k(x)$ の粒子を fix しておいた時、 $m_k'(x) \leq f_1 \leq m_k''(x)$ の間の粒子群は残りの粒子との間では、互いに影響を及ぼし合わない。

次に k を $k+1$ にする。つまり、 $|j| > m_{k+1}(x)$ の粒子を fix しておく。この時、 $m_k'(x) \leq f_1 \leq m_k''(x)$ なる番号 f_1 をもつ粒子と、 $-m_{k+1}(x) \leq j_3 < m_k'(x)$ (または $m_k''(x) < j_3 \leq m_{k+1}(x)$) の番号 j_3 の粒子と

の間の距離は例えば、 $-n_{R+1}(x) \leq j_3 < m'_R(x)$ の時

$$\begin{aligned}
 & \left| \rho_{f_1}^{n_{R+1}(x)}(x) - \rho_{j_3}^{n_{R+1}(x)}(x) \right| \geq \left| \rho_{m'_R(x)}^{n_{R+1}(x)}(x) - \rho_{j_1}^{n_{R+1}(x)}(x) \right| \\
 & \geq \left| \rho_{m'_R(x)}^{n_{R+1}(x)}(0) - \rho_{j_1}^{n_{R+1}(x)}(0) \right| - \left| \rho_{m'_R(x)}^{n_{R+1}(x)}(x) - \rho_{j_1}^{n_{R+1}(x)}(0) \right| - \left| \rho_{j_1}^{n_{R+1}(x)}(x) - \rho_{j_1}^{n_{R+1}(x)}(0) \right| \\
 & \geq C_2 \log n_R(x) - \frac{2C_1}{m} \sqrt{\log n_{R+1}(x)} \\
 & = C_2 \log n_R(x) - \frac{2C_1}{m} \sqrt{\log 2 n_R(x)} \\
 & > R, \quad |x| \leq 1
 \end{aligned}$$

従って、 $|j| > n_{R+1}(x)$ の粒子を fix しておいた時も $m'_R(x) \leq f_1 \leq m''_R(x)$ の間の粒子群は残りの粒子との間では、互いに影響を及ぼし合わない。

従って、 $\forall R \in \mathbb{N}$ と、 $\forall \ell > R$ に対し $m'_R(x) \leq f_1 \leq m''_R(x)$ なる番号 f_1 をもつ粒子の運動は、 $|x| \leq 1$ の範囲では $|j| > n_\ell(x)$ なる番号 j をもつ粒子達を固定しても、 ℓ のとり方によらず一定である。

ゆえに、 $|x| \leq 1$ ごとに $m'_R(x) \leq j \leq m''_R(x)$ なる任意の番号 j に対し運動を定めることができる。従って、 $\forall \alpha \in \mathcal{X}_d(C_1, C_2)$ に対し $|x| \leq 1$ ごとに $T_x \alpha = \alpha(x)$ が存在するようにできる。

(証明終)

上で作った $T_x (|x| \leq 1)$ はもし、
 $-1 \leq x_1, x_2, x_1 + x_2 \leq 1$

ならば

$$T_{x_1} T_{x_2} = T_{x_1+x_2}$$

となる。このことに注意すると、一般の $x \in \mathbb{R}$ に対しは

$$\overline{\mathcal{X}_d(C_1, C_2)} \equiv \bigcap_{P \in \mathbb{Z}^d} T_1^P(\mathcal{X}_d(C_1, C_2))$$

$$T_x \alpha \equiv T_{x-[x]} \circ T_1^{[x]} \alpha, \quad \alpha \in \overline{\mathcal{X}_d(C_1, C_2)}$$

とすればよい。

Remark 1. (多次元の場合の Sinai [38] の結果)

$U(\vartheta) = U(|\vartheta|)$ とみれば、 $C^2((d, \infty))$, finite range (R), hard core ($d > 0$) がつ

$$r \rightarrow d \text{ の時 } U(r) \sim \frac{\text{Const}}{(r-d)^{\nu_1}}, U'(r) \sim \frac{\text{Const}}{(r-d)^{\nu_2}} \\ (\exists \nu_1, \nu_2 > 0)$$

の仮定の下で、一次元と同様の条件をみたす初期配置に対し、*cluster property* を証明し、それを用いて解を構成した。

Remark 2. Lanford の適当なノルム空間での *iteration* による方法と、Sinai の *maximum velocity* の評価を併用することにより、*hard core* ($d \geq 0$)、*long range* (可積分性の条件は当然はある)、 $C^2(d, \infty)$ クラスの *potential* 型に対し、解が構成されている (Presutti et al. [30]) が、一般化された反面、解の構成のできた初期配置の空間が 具体的でない。

§ 4 Gibbs 測度——DLR 方程式

\mathbb{R}^{ν} の任意の bdd. Borel set Λ に対し \mathcal{X}_{Λ} (grand canonical な) Gibbs ensemble を定義する。

定義 $\mathcal{X}_{\Lambda} \equiv \sum_{n=0}^{\infty} (\Lambda \times \mathbb{R}^{\nu})^n / \sim$ (= Λ 内の有限粒子の配列の空間)

$\pi_{\Lambda_2}^{\Lambda_1} : \mathcal{X}_{\Lambda_1} \rightarrow \mathcal{X}_{\Lambda_2}$ for $\Lambda_2 \subset \Lambda_1$

$\pi_{\Lambda} : \mathcal{X} \rightarrow \mathcal{X}_{\Lambda}$ natural projection

Remark. “ ” の意味は Λ 内の同一の場所には 2 つ以上の粒子が占めないという意味である。

定義 $\beta > 0$, μ : real, $\Lambda \subset \mathbb{R}^{\nu}$ bdd.

に対し P_{Λ} が grand canonical Gibbs ensemble on \mathcal{X}_{Λ} (with the inverse temperature β and chemical potential μ)

\iff

P_{Λ} が \mathcal{X}_{Λ} 上の probability measure が \mathcal{X}_{Λ} 上の Lebesgue measure λ_{Λ} に対する density が

$$P(x | \beta, \mu, \Lambda) = \frac{1}{\Xi(\beta, \mu, \Lambda)} \exp\{-\beta H(x) + \beta \mu N_{\Lambda}(x)\}$$

で与えられるものを言う。

Remark 1 $\lambda_{\Lambda}(A) = \frac{1}{n!} \int_{\tilde{A}} dq_1 \cdots dq_n dp_1 \cdots dp_n$ for $A \subset (\Lambda \times \mathbb{R}^{\nu})^n / \sim$

\tilde{A} : A の pre-image

Remark 2 $N_{\Lambda}(x)$: Λ 内の粒子数 = $N(x, \Lambda)$

Remark 3 $\Xi(\beta, \mu, \Lambda) = \int_{\mathcal{X}_{\Lambda}} \exp\{-\beta H(x) + \beta \mu N_{\Lambda}(x)\} d\lambda_{\Lambda}(x)$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \int_{(\Lambda \times \mathbb{R}^{\nu})^n} \exp\left\{-\beta \left(\frac{1}{2m} \sum_{i=1}^n |p_i|^2 + \sum_{1 \leq i < j \leq n} \Phi(x_i - x_j) \right) + \beta \mu n \right\} dq_1 \cdots dq_n dp_1 \cdots dp_n$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} e^{\beta \mu n} \left(\frac{2m\pi}{\beta} \right)^{\frac{n\nu}{2}} \int_{\Lambda^n} dq_1 \cdots dq_n dp_1 \cdots dp_n \exp\left\{-\beta \sum_{1 \leq i < j \leq n} \Phi(x_i - x_j)\right\}$$

normalizing constant $\Xi(\beta, \mu, \Lambda)$ が発散しないようにするには、例

えばポテンシャルに關して次の条件を加えると十分である。

◦ポテンシャルエネルギー U が (thermodynamically) stable, すなわち, 全々の n と全々の $q_1, \dots, q_n \in \mathbb{R}^d$ に対し,

$$U(q_1, \dots, q_n) \geq -nB$$

なる定数 B が存在することである。

〔実際〕

$$\Xi(\beta, \mu, \Lambda) \leq \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} e^{\beta \mu n} \left(\frac{2\pi m}{\beta} \right)^{\frac{nd}{2}} \left(\int_{\Lambda} \exp(\beta m B) dq_1 \dots dq_n \right)$$

$$= \exp \left\{ e^{\beta \mu + \beta B} \left(\frac{2\pi m}{\beta} \right)^{\frac{d}{2}} V(\Lambda) \right\}, \quad (V(\Lambda) = \int_{\Lambda} dq)$$

となる。

さて, 上の $\{P_{\Lambda}\}_{\Lambda: \text{bdd}}$ をもとにして \mathcal{X} 上の probability measure を定義したいのであるが, $\{P_{\Lambda}\}_{\Lambda: \text{bdd}}$ は measure の系として一般には consistent ではない。このことをみる。

$\Lambda \subset \mathbb{R}^d$ の任意の bdd. Borel set を 2 つに分割する。

$$\Lambda = \Lambda_1 \cup \Lambda_2, \quad \Lambda_1 \cap \Lambda_2 = \emptyset$$

すると,

$$\mathcal{X}_{\Lambda} \simeq \mathcal{X}_{\Lambda_1} \times \mathcal{X}_{\Lambda_2} \quad (\text{Borel isomorphism})$$

となる。この時, $x \in \mathcal{X}_{\Lambda}$ は $y \in \mathcal{X}_{\Lambda_1}$, $z \in \mathcal{X}_{\Lambda_2}$ で表わせる。

すると,

$$H(x) = H(y) + H(z) + W(y, z), \quad W(y, z) = \sum_{q_i \in y} \sum_{q_j \in z} \Phi(q_i - q_j)$$

となる。そこで $\pi_{\Lambda_1}^{\Lambda} \circ P_{\Lambda}$ の λ_{Λ_1} に対する density は

$$\Xi^{-1}(\beta, \mu, \Lambda) \int_{\mathcal{X}_{\Lambda_2}} \exp \{ -\beta H(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda}(y, z) \} d\lambda_{\Lambda_2}(z)$$

$$= \Xi^{-1}(\beta, \mu, \Lambda) \exp \{ -\beta H(y) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y) \}$$

$$\times \int_{\mathcal{X}_{\Lambda_2}} \exp \{ -\beta H(z) + \beta \mu N_{\Lambda_2}(z) \} \exp \{ -\beta W(y, z) \} d\lambda_{\Lambda_2}(z)$$

ところが, P_{Λ_1} の λ_{Λ_1} に対する density は,

$$\Xi^{-1}(\beta, \mu, \Lambda_1) \exp \{ -\beta H(y) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y) \}$$

であるから, $\pi_{\Lambda_1}^{\Lambda} \circ P_{\Lambda} \neq P_{\Lambda_1}$ となる。

ゆえに $\{P_{\Lambda_i}\}_{i \in \mathbb{N}}$ は consistent ではない。(ただし、重が non-interacting function ならば consistent である。)

次に interacting system の場合でも次のような時には consistent になることをみよう。ある適当な部分列 $\{\Lambda_i\}_i \nearrow \mathbb{R}^d$ をと、つまり、

$$P^{\Lambda_i} = \lim_{\substack{\Lambda_i \nearrow \mathbb{R}^d \\ \Lambda_i \subset \Lambda}} \pi_{\Lambda_i}^{\Lambda_i} \circ P_{\Lambda_i}$$

とする。そして、もし全々の bdd. Borel set Λ に対し、この極限が存在するならば極限測度 $\{P^\Lambda\}$ は consistent になる。(一般にはこのような $\{P^\Lambda\}$ は存在するが unique には定まらない。) 形式的にこのことをみえおく。 $\Lambda' \subset \Lambda$ とする。

$$\begin{aligned} P^{\Lambda'} &= \lim_{\substack{\Lambda' \nearrow \mathbb{R}^d \\ \Lambda' \subset \Lambda}} \pi_{\Lambda'}^{\Lambda'} \circ P_{\Lambda'} = \lim_{\substack{\Lambda' \nearrow \mathbb{R}^d \\ \Lambda' \subset \Lambda}} \pi_{\Lambda'}^{\Lambda} \circ \pi_{\Lambda}^{\Lambda'} \circ P_{\Lambda} \\ &= \pi_{\Lambda'}^{\Lambda} \left(\lim_{\substack{\Lambda \nearrow \mathbb{R}^d \\ \Lambda \subset \Lambda}} \pi_{\Lambda}^{\Lambda} \circ P_{\Lambda} \right) = \pi_{\Lambda'}^{\Lambda} \circ P^{\Lambda} \end{aligned}$$

この consistent な系に対し、拡張定理によつて定まる \mathbb{R}^d 上の prob. meas. の density はどうなるであろうか?

$\Lambda \subset \mathbb{R}^d$ bdd. に対し $\Lambda \supset \Lambda_1$ なる Λ_1 と $\Lambda_2 = \Lambda - \Lambda_1$ を考える。 $y \in \mathcal{X}_{\Lambda_1}$, $z \in \mathcal{X}_{\Lambda_2}$ とし、 z が与えられた下での \mathcal{X}_{Λ_1} 上の条件付確率分布の λ_{Λ_1} に対する density を考えると、

$$\begin{aligned} & \frac{\exp\{-\beta H(y) - \beta H(z) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y) + \beta \mu N_{\Lambda_2}(z)\}}{\int_{\mathcal{X}_{\Lambda_1}} \exp\{-\beta H(y) - \beta H(z) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y) + \beta \mu N_{\Lambda_2}(z)\} d\lambda_{\Lambda_1}(y)} \\ &= \frac{\exp\{-\beta H(y) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y)\}}{\int_{\mathcal{X}_{\Lambda_1}} \exp\{-\beta H(y) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y)\} d\lambda_{\Lambda_1}(y)} \end{aligned}$$

となる。そこで

$$\square(\beta, \mu, \Lambda_1 | z) = \int_{\mathcal{X}_{\Lambda_1}} \exp\{-\beta H(y) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y)\} d\lambda_{\Lambda_1}(y)$$

とおくと、 $z \in \mathcal{X}_{\Lambda_2}$ が与えられた下での \mathcal{X}_{Λ_1} 上の条件付確率分布は、

$$\square^{-1}(\beta, \mu, \Lambda_1 | z) \exp\{-\beta H(y) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda_1}(y)\} d\lambda_{\Lambda_1}(y)$$

となる。

これをもとにして、次の定義を与えよう。

interaction Φ , inverse temperature β , chemical potential μ が与えられた時の Gibbs state on \mathcal{X} for β, μ を

$$\mathcal{G}_{\beta, \mu}(\Phi)$$

と記す。

定義 (Gibbs state)

上の prob. meas. P が $\mathcal{G}_{\beta, \mu}(\Phi)$ に入る。

\longleftrightarrow
 (def)

$\forall \lambda \in \mathbb{R}^V$ bdd Boel に対し $z \in \mathcal{X}_\lambda$ が与えられた下での \mathcal{X}_λ 上の条件付確率が

$$(4-1) \quad \Xi(\beta, \mu, \lambda | z) \exp \left\{ -\beta H(y) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Delta_1}(y) \right\} d\lambda_{\Delta_1}(y)$$

で与えられるものである。ただし、 $\Xi(\beta, \mu, \lambda | z)$ は normalizing constant, see [18].

\longleftrightarrow
 (同値)

$$\int_{\mathcal{X}} P(dx) \varphi(x) = \int_{\mathcal{X}_z} P(dz) \left\{ \varphi(z) + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{e^{\beta \mu n}}{n!} \int_{(\mathbb{R}^V)^n} dy \varphi(y, z) \exp \left\{ -\beta H(y) - \beta W(y, z) \right\} \right\}$$

for $\forall \varphi \in L^1(\mathcal{X}, \mathcal{B}(\mathcal{X}), P)$

<DLR equation> see [3], [20], [40]

Remark. 上の定義は Φ が stable が \rightarrow 次の意味で lower regular である場合には well-defined である。

定義 (lower regular)

potential Φ : lower regular

\longleftrightarrow

十分大きな $|r|$ に対し

$$\Phi(r) \geq -\chi(|r|)$$

なる不等式をみたし、 $\chi(r)$ は非負、非増加な関数でかつ

$$\int_0^\infty r^{\nu-1} \chi(r) dr < \infty$$

をみたす。

実際(4-1)を well-defined にするために $W(y, z)$ の収束性をみる。

このために次の集合 N を考える。

$$N = \left\{ x \in \mathcal{X} \mid \sup_{r \in \mathbb{Z}^+} \left(\frac{1}{r^\nu} \sum_{\alpha: |\alpha| \leq r} n_\alpha^2(x) \right) = \infty \right\}$$

$n_\alpha(x)$: $\alpha \in \mathbb{Z}^\nu$ 中心の単位立方体中の粒子数

$-W(y, z)$, ($y \in \mathcal{X}_A$, $z \in \mathcal{X}_{A^c}$, $A \subset \mathbb{R}^\nu$ odd) の収束について, *locally finite* だから

$$y = (q_i, p_i)_{i=1,2,\dots,n}, \quad z = (q'_j, p'_j)_j$$

とおける。従って

$$-\sum_j \Phi(q_i - q'_j) < \infty$$

が言えれば十分である。そこで,

$$\Phi(r_0) \geq -\chi(r_0)$$

が成立するような十分大きい r_0 をとる。すると,

$$-\sum_j \Phi(q_i - q'_j) = -\sum_{j: |q_i - q'_j| \leq r_0} \Phi(q_i - q'_j) - \sum_{j: |q_i - q'_j| > r_0} \Phi(q_i - q'_j)$$

であるから、 χ の *locally finiteness* を使えば、右辺第二項の収束性だけを見れば十分である。

そこで、 $x \in N^c$ とすると、*lower regular* より

$$-\sum_{j: |q_i - q'_j| > r_0} \Phi(q_i - q'_j) = -\sum_{k=0}^{\infty} \sum_{j: |q_i - q'_j| \leq r_{k+1}} \Phi(q_i - q'_j) \leq C \sum_{k=0}^{\infty} (2^k r_0)^\nu \chi(2^k r_0)$$

がわかる。ただし、 $\{r_k\}_{k=0,1,\dots}$ は q_i 中心の半径 ($r_k = 2r_{k-1}$, $k=1,2,\dots$) である。一方、仮定より

$$\sum_{k=0}^{\infty} (2^k r_0)^\nu \chi(2^k r_0) \leq \int_{r_0}^{\infty} r^{\nu-1} \chi(r) dr < \infty$$

がわかるので

$$-\sum_{j: |q_i - q'_j| > r_0} \Phi(q_i - q'_j) < \infty$$

となる。(詳細は[18]をみよ)

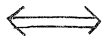
このことを使うと、 $\exists (\beta, \mu, \Lambda | z)$ が有界であることもわかる。もちろん、*stable*, *lower regular* は仮定されている。これを見る。

$$\begin{aligned}
 \square(\beta, \mu, \Lambda | z) &= \int_{\mathbb{R}^{\Lambda}} \exp\{-\beta H(y) - \beta W(y, z) + \beta \mu N_{\Lambda}(y)\} d\lambda_1(z) \\
 &\leq \sum_{m=0}^{\infty} \frac{1}{m!} e^{\beta \mu m} \left(\frac{2m\pi}{\beta}\right)^{\frac{m\nu}{2}} \int_{\Lambda} \dots \int_{\Lambda} d\vartheta_1 \dots d\vartheta_m \exp\left\{-\beta \sum_{1 \leq i < j \leq m} \Phi(\vartheta_i - \vartheta_j) - \beta \sum_{i=1}^m \sum_j \Phi(\vartheta_i - \vartheta'_j)\right\} \\
 &\leq \sum_{m=0}^{\infty} \frac{1}{m!} e^{\beta \mu m} \left(\frac{2m\pi}{\beta}\right)^{\frac{m\nu}{2}} \int_{\Lambda} \dots \int_{\Lambda} e^{\beta \mu B} C d\vartheta_1 \dots d\vartheta_m \\
 &= C \exp\left\{e^{\beta \mu + \beta B} \left(\frac{2\pi m}{\beta}\right)^{\frac{\nu}{2}} V(\Lambda)\right\} < \infty \exp\left\{-\beta \sum_{i=1}^m \sum_j \Phi(\vartheta_i - \vartheta'_j)\right\} \leq C
 \end{aligned}$$

最後に用語としてよく使われる次のことを定義しておく。

定義 (superstable)

ポテンシャル重: *superstable*



ポテンシャルエネルギー U が全 z の m と全 z の $\vartheta_1, \dots, \vartheta_m$ に対し、次の式をみたす定数 $A (> 0)$, B が存在することである。

$$U(\vartheta) \geq -Bm(\vartheta) + A \sum_{\alpha} N_{\alpha}^2(\vartheta)$$

これは後につかう "Ruelle's estimate" の中で使われる。

§ 5 Gibbs 測度 —— 初期配置の空間の大きさ

§ 4 で定義した Gibbs state $P \in \mathcal{G}_{\beta, \mu}(\mathfrak{X})$ に関して Lanford の初期配置の空間 \mathfrak{X}_0 , \mathfrak{X}_1 や Sinai の $\mathfrak{X}_d(C_1, C_2)$ が full measure であることを調べる。

定理 5 \mathfrak{X} : *superstable, lower regular, $C^1(\mathbb{R}^d)$ 級*
 F : *Lipschitz continuous*
 この時, $\forall P \in \mathcal{G}_{\beta, \mu}(\mathfrak{X})$ は $T_{(S)}^*$ 不変である。
 ($T_{(S)}^*$ は Lanford の解の構成に使った flow)

証明 $\mathfrak{X} \simeq \mathfrak{X}_{\Lambda_S} \times \mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}$ に注意して, 関数 f として Λ_S の内部の粒子のみに依存した有界な任意の可測関数とする。この時,

$$\int_{\mathfrak{X}} f(x) dP(x) = \int_{\mathfrak{X}} f(T_{(S)}^* x) dP(x)$$

を示せば十分である。

$$\begin{aligned} & \int_{\mathfrak{X}} f(T_{(S)}^* x) dP(x) \\ &= \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}^c} P_{\Lambda_S^c}^c(dy) \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S}} P(dz|y) f(T_{(S)}^*(z \cdot y)) \\ &= \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}^c} P_{\Lambda_S^c}^c(dy) \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S}} P(dz|y) \hat{f}(T_{(S)}^* z) \quad ; f(z \cdot y) = \hat{f}(z) \text{ とおく} \\ &= \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}^c} P_{\Lambda_S^c}^c(dy) \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S}} \hat{f}(T_{(S)}^* z) \prod_{i \in \Lambda_S} (\beta \mu_i \Lambda_S | y) \exp\{-\beta H(z|y) + \beta \mu N_{\Lambda_S}(z)\} d\lambda_{\Lambda_S}(z) \\ &= \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}^c} P_{\Lambda_S^c}^c(dy) \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S}} \hat{f}(T_{(S)}^* z) \prod_{i \in \Lambda_S} (\beta \mu_i \Lambda_S | y) \exp\{-\beta H(T_{(S)}^* z | y) + \beta \mu N_{\Lambda_S}(T_{(S)}^* z)\} d\lambda_{\Lambda_S}(z) \\ & \quad \text{(エネルギー保存と, } \Lambda_S \text{ 内の粒子数一定より)} \\ &= \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}^c} P_{\Lambda_S^c}^c(dy) \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S}} \hat{f}(z') \prod_{i \in \Lambda_S} (\beta \mu_i \Lambda_S | y) \exp\{-\beta H(z'|y) + \beta \mu N_{\Lambda_S}(z')\} d\lambda_{\Lambda_S}(z') \\ & \quad \text{(Liouville の定理)} \\ &= \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S^c}^c} P_{\Lambda_S^c}^c(dy) \int_{\mathfrak{X}_{\Lambda_S}} P(dz|y) \hat{f}(z) = \int_{\mathfrak{X}} f(x) dP(x) \end{aligned}$$

(証明終)

ここぞ次の定理のために関数の形を確認しておく。

$\forall \alpha \in \mathfrak{X}$ に対し,

$$\bullet B(\alpha) = \sup_i \frac{|P_i|/m}{\log_+(q_i)}$$

$$\bullet \bar{B}_{(s)}(\alpha) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dt}{1+t^2} B(T_{(s)}^t \alpha)$$

$$\bullet \bar{B}_\infty(\alpha) = \liminf_{s \rightarrow \infty} \bar{B}_{(s)}(\alpha)$$

がある。

定理 6 Φ : *superstable, lower regular, $C^1(\mathbb{R}^d)$ 級*

F : *Lipschitz continuous*

この時, $\forall P \in \mathcal{G}_{\beta, \mu}(\Phi)$ に対し

$$P(\mathfrak{X}_0) = 1$$

となる。

証明 (i) $\mathfrak{X}_0 = \{\alpha \in \mathfrak{X} \mid \bar{B}_\infty(\alpha) < \infty\}$

であるから,

$$\int_{\mathfrak{X}} \bar{B}_\infty(\alpha) dP(\alpha) < \infty$$

が示されれば十分である。

(i) $\int_{\mathfrak{X}} \bar{B}_\infty(\alpha) dP(\alpha) \leq \int_{\mathfrak{X}} B(\alpha) dP(\alpha)$ を示す。

定義から

$$\begin{aligned} \int_{\mathfrak{X}} \bar{B}_\infty(\alpha) dP(\alpha) &= \int_{\mathfrak{X}} \liminf_{s \rightarrow \infty} \bar{B}_{(s)}(\alpha) dP(\alpha) \\ &\leq \liminf_{s \rightarrow \infty} \int_{\mathfrak{X}} \bar{B}_{(s)}(\alpha) dP(\alpha) \end{aligned}$$

となる。一方,

$$\begin{aligned} \int_{\mathfrak{X}} \bar{B}_{(s)}(\alpha) dP(\alpha) &= \int_{\mathfrak{X}} dP(\alpha) \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dt}{1+t^2} B(T_{(s)}^t \alpha) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} dt \frac{1}{\pi} \int_{\mathfrak{X}} \frac{1}{1+t^2} B(\alpha) dP(\alpha) \quad (\text{定理 5 より}) \end{aligned}$$

$$= \int_{\mathfrak{X}} B(x) dP(x)$$

であるから

$$\int_{\mathfrak{X}} \bar{B}_m(x) dP(x) \leq \int_{\mathfrak{X}} B(x) dP(x)$$

がわかる。

そこで、 $B(x)$ が P に関して可積分であることを示せば十分である。

(ii) 次のような関数を考える。

$$\tilde{B}(x) = \sup_{\alpha \in \mathbb{Z}^d} \frac{\tilde{B}_\alpha(x)}{\log_+(\alpha)}, \quad \tilde{B}_\alpha(x) = \max_{\beta_i \in \Delta(\alpha)} \left| \frac{P_i}{m} \right|$$

$\Delta(\alpha)$: $\alpha \in \mathbb{Z}^d$ 中心の単位立方体

すると、 $\forall \beta_i \in \Delta(\alpha)$ に対し、ある C が存在して

$$\log_+(\beta_i) \geq \frac{1}{C} \log_+(\alpha)$$

とできることは容易にわかる。これを利用して、

$$\begin{aligned} B(x) &= \sup_i \frac{|P_i|/m}{\log_+(\beta_i)} = \sup_{\alpha \in \mathbb{Z}^d} \max_{\beta_i \in \Delta(\alpha)} \frac{|P_i|/m}{\log_+(\beta_i)} \\ &\leq C \sup_{\alpha \in \mathbb{Z}^d} \frac{\max_{\beta_i \in \Delta(\alpha)} |P_i|/m}{\log_+(\alpha)} = C \tilde{B}(x) \end{aligned}$$

従って、今度は $\tilde{B}(x)$ が P に関して可積分であることを示せば十分である。

(iii) $P(x \in \mathfrak{X} \mid \tilde{B}_\alpha(x) \geq \lambda)$ を評価する。

$P_m^{(\alpha)}$: $\Delta(\alpha)$ にちょうど n 個の粒子が入る確率とする。

すると、 λ を十分大きくとっておくと、次の評価ができる。

$$\begin{aligned} &P(x \in \mathfrak{X} \mid \tilde{B}_\alpha(x) \geq \lambda) \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} P_m^{(\alpha)} \times \left(\Delta(\alpha) \text{ にちょうど } n \text{ 個の粒子が入るとい} \right. \\ &\quad \left. \text{条件の下で最大速度が } \lambda \text{ 以上となる確率} \right) \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} P_m^{(\alpha)} \times \left\{ 1 - \left(1 - C_1 \int_{|P_i| \geq \lambda} e^{-C_2 P_i^2} dP_i \right)^n \right\} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\leq \sum_{n=0}^{\infty} P_m^{(\alpha)} \times \left\{ 1 - \left(1 - c_1 \int_{|P_1| \geq \lambda} P_1 e^{-c_2 P_1^2} dP_1 \right)^m \right\} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} P_m^{(\alpha)} \times \left\{ 1 - \left(1 - c_3 e^{-c_2 \lambda^2} \right)^m \right\} \quad ; \quad c_3 = \frac{c_1}{c_2} \\ &\leq c_3 e^{-c_2 \lambda^2} \sum_{n=0}^{\infty} n P_m^{(\alpha)} \quad ; \quad \lambda \text{ が十分大} \end{aligned}$$

ところが

“ \mathfrak{A} が *superstable*, *lower regular* ならば, $\sum_{n=0}^{\infty} n P_m^{(\alpha)}$ は α によらず一様有界である.”

ということがわかっている。これを “Ruelle's estimate” と呼ぶ。

see [32]

従って,

$$P(\alpha \in \mathfrak{X} \mid \tilde{B}_\alpha(\alpha) \geq \lambda) \leq c_4 e^{-c_2 \lambda^2}$$

となる。(c_1, c_2, c_3, c_4 は m, β のみに depend した正の数)

(iv) $P(\alpha \in \mathfrak{X} \mid \mathfrak{B}(\alpha) > \lambda)$ を評価する。

λ を十分大きくすると,

$$c_2 \lambda^2 \log_+^2(\alpha) \geq c_2 \lambda^2 + \log_+^2(\alpha)$$

が成り立つ。これに注意すると,

$$P(\alpha \in \mathfrak{X} \mid \mathfrak{B}(\alpha) > \lambda) = P\left(\alpha \in \mathfrak{X} \mid \sup_{\alpha \in \mathfrak{Z}^\nu} \frac{\tilde{B}_\alpha(\alpha)}{\log_+(\alpha)} > \lambda\right)$$

$$\leq \sum_{\alpha} P(\alpha \in \mathfrak{X} \mid \tilde{B}_\alpha(\alpha) \geq \lambda \log_+(\alpha))$$

$$\leq c_4 \sum_{\alpha} e^{-c_2 \lambda^2 \log_+^2(\alpha)} \quad ; \quad \text{(iii) より}$$

$$\leq c_4 e^{-c_2 \lambda^2} \sum_{\alpha} e^{-\log_+^2(\alpha)}$$

となる。そこで, $\sum_{\alpha} e^{-\log_+^2(\alpha)}$ を評価する。

$$\sum_{\alpha} e^{-\log_+^2(\alpha)} = \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ (2k)^\nu - (2(k-1))^\nu \right\} e^{-\log_+^2(k)}$$

$$\leq 2^\nu \sum_{k=1}^{\infty} k^\nu e^{-\log_+^2(k)} = 2^\nu \left\{ \sum_{k=1}^{\lfloor e^{\nu+2} \rfloor} k^\nu e^{-\log_+^2(k)} + \sum_{k=\lfloor e^{\nu+2} \rfloor}^{\infty} k^\nu e^{-\log_+^2(k)} \right\}$$

$$\begin{aligned} &\leq 2^\nu \left\{ \sum_{k=1}^{\lfloor e^{\mu/2} \rfloor} k^\nu e^{-\log_+^2(k)} + \sum_{k=1}^{\infty} k^\nu e^{-(\nu+2)\log_+^2(k)} \right\} \\ &\leq 2^\nu \left\{ \sum_{k=1}^{\lfloor e^{\mu/2} \rfloor} k^\nu e^{-\log_+^2(k)} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \right\} < \infty \end{aligned}$$

従って,

$$P(x \in \mathcal{X} \mid \tilde{B}(x) > \lambda) \leq C_5 e^{-c_2 \lambda^2}$$

(C_5 は m, β だけに depend した数)

となる。

(V) 最後に $\tilde{B}(x)$ が P に関して可積分であることを示す。

$$A_k = \{x \in \mathcal{X} \mid k < \tilde{B}(x) \leq k+1\} \quad k=0, 1, 2, \dots$$

とおく。すると, λ を十分に大きくとると,

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{X}} \tilde{B}(x) dP(x) &= \sum_{k=0}^{\lambda} \int_{A_k} \tilde{B}(x) dP(x) + \sum_{k=\lambda+1}^{\infty} \int_{A_k} \tilde{B}(x) dP(x) \\ &\leq \sum_{k=0}^{\lambda} \int_{A_k} \tilde{B}(x) dP(x) + \sum_{k=\lambda+1}^{\infty} (k+1) \int_{A_k} dP(x) \\ &\leq \sum_{k=0}^{\lambda} \int_{A_k} \tilde{B}(x) dP(x) + \sum_{k=\lambda+1}^{\infty} (k+1) P(\tilde{B}(x) > k) \\ &\leq \sum_{k=0}^{\lambda} \int_{A_k} \tilde{B}(x) dP(x) + \sum_{k=\lambda+1}^{\infty} (k+1) C_5 e^{-c_2 k^2} \\ &< \infty \end{aligned}$$

となる。ゆえに,

$$\int_{\mathcal{X}} \tilde{B}(x) dP(x) < \infty$$

が言えた。

(証明終)

Remark. \mathfrak{H}, F に関する仮定は定理 6 と同じとする。この時,
 $\forall P \in \mathcal{G}_{\text{RM}}(\mathfrak{H})$ に対し $P(\mathcal{X}_1) = 1$ となる。

(指針)

$$\sup_{\alpha \in \mathbb{Z}^d} \frac{N(\alpha; \Delta(\alpha))}{[\log_+(\alpha)]^2} < \infty \quad P\text{-a.e.}$$

を示すことによつて、マゾマくる。

Sinai のモデルについて考えこみる。

$P \in \mathcal{G}_{\beta, \mu}(U)$ が、番号 $|i| > n$ をもつ粒子を固定した下での、番号 $|i| \leq n$ をもつ粒子についての条件付分布を考えた時、密度

$$\tilde{\Xi}^{-1}(\beta, \mu) \exp \left\{ -\beta \left(\sum_{\substack{|i| \leq n \\ |i_2| \leq n}} \frac{p_i^2}{2} + \sum_{\substack{|i| \leq n \\ |i_2| \leq n}} U(|b_{i_1} - b_{i_2}|) + \sum_{\substack{|i| \leq n \\ |j| > n}} U(|b_{i_1} - b_j|) \right) \right\}$$

をもつことに注意する。

定理 7 (Sinai [37])

U は §3 の (A) をみたす。この時、この U から生成される Gibbs state を P とする。すると、 $\exists C_1, C_2 > 0$ に対し、

$$P(\mathcal{X}_d(C_1, C_2)) = 1$$

となる。

方針 n : given に対し、

$$N'_n = \left\{ \alpha \in \mathcal{X}_d \mid b_{i+1} - b_i < C_2 \log n \text{ for } \begin{array}{l} i = -n, \dots, -\lfloor \frac{n}{2} \rfloor \\ \text{or } i = \lfloor \frac{n}{2} \rfloor, \dots, n \end{array} \right\}$$

$$N''_n = \left\{ \alpha \in \mathcal{X}_d \mid \max_{\substack{0 \leq x \leq 1 \\ |i| \leq n}} |p_i(x)| > C_1 \sqrt{\log n} \right\}$$

$$N'''_n = \left\{ \alpha \in \mathcal{X}_d \mid \max_{\substack{-1 \leq x \leq 0 \\ |i| \leq n}} |p_i(x)| > C_1 \sqrt{\log n} \right\}$$

とおく時、 C_1 を十分大、 C_2 を十分小とし、

$$(*) \quad \begin{cases} \sum_n P(N'_n) < \infty \\ \sum_n P(N''_n) < \infty \\ \sum_n P(N'''_n) < \infty \end{cases}$$

をいれれば Borel-Cantelli より定理を得る。

Remark 1. hard rods 系 ($R=d>0$) の場合に上のことを考えれば、 P は位置に関しては幅 d をもつ Poisson 分布、運動量に関しては正規分布なる直積分布だから (*) の事実は容易にわかるだろう。

Remark 2. §3 の Remark 1 の多次元の場合において, *density* が十分低いという条件の下で一次元と同様の条件をみたす初期配置の空間が *full measure* であることを示した。(Sinai [38])

今まで導入してきた解の存在する初期配置の空間 $\mathcal{X}_0, \mathcal{X}_1, \mathcal{X}_d(G_1, G_2)$ 等を総称して $\bar{\mathcal{X}}$ とすると, $\bar{\mathcal{X}}$ は \mathcal{X} の Borel 部分集合として Lebesgue 空間となっており,

$$T_x: \bar{\mathcal{X}} \rightarrow \bar{\mathcal{X}} \quad (x, \mathcal{X}) \text{ につき可測な one-parameter group が } P \text{ を保つ}$$

があるから

$$(\bar{\mathcal{X}}, P, \{T_x\})$$

は (次の § の意味で) カ学系となる。

(c. f. [17], [41])

§6 カ学系とエルゴード性

定義 (カ学系)

T_t が (\mathfrak{X}, P) 上の automorphism (mod. 0) の one-parameter group をなす時 (\mathfrak{X}, P, T_t) をカ学系という。

定義 (ergodic)

カ学系 (\mathfrak{X}, P, T_t) が ergodic である。

\iff

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \int_0^t f(T_s x) ds = \int_{\mathfrak{X}} f(x) dP \quad P\text{-a.e.}$$

$\forall f \in L^1(\mathfrak{X}, P)$

\iff

$$P(T_t A \Delta A) = 0 \quad \text{for } \forall t \in \mathbb{R}$$

$$\implies P(A) = 0 \text{ or } 1 \quad \forall A: \text{可測集合}$$

定義 (可測分割)

(\mathfrak{X}, P) の分割 $\mathfrak{C} = \{C_\gamma\}$ が可測分割である。

\iff

$\exists \{\Gamma_m\}$; 高々可算個の元からなる可測集合の系

$$\text{s.t. } C_\gamma \cap \Gamma_m = \emptyset \text{ a.e. or } C_\gamma \cap \Gamma_m = \emptyset \text{ a.e.}$$

$$\text{for } \forall C_\gamma \in \mathfrak{C}, n=1, 2, \dots$$

定義 (K-system)

カ学系 (\mathfrak{X}, P, T_t) が K-system である。

\iff

次の3つの条件をみたす $(\mathfrak{X}, \mathcal{B}(\mathfrak{X}))$ の可測分割 \mathfrak{C} (K-分割という) が存在する。

$$(1) T_t \mathfrak{C} \supseteq \mathfrak{C} \quad \text{mod } 0, \quad t \geq 0 \quad (\mathfrak{C} \supseteq \eta \iff \mathfrak{C} \text{ は } \eta \text{ の細分})$$

$$(2) \bigvee_t T_t \mathfrak{C} = \mathcal{E} \quad \text{mod } 0, \quad (\mathcal{E} \text{ は } \mathfrak{X} \text{ の各点への分割})$$

$$(3) \bigwedge_t T_t \mathfrak{C} = \mathcal{V} \quad \text{mod } 0, \quad (\mathcal{V} \text{ は } \mathfrak{X} \text{ のみき元とする分割})$$

Remark. $K\text{-system} \implies (\text{all order}) \text{ mixing} \implies \text{ergodic}$

無限粒子の力学系 $(\bar{\Sigma}, P, T_x)$ に対し、それが ergodic になるだろうということは Boltzmann-Gibbs の仮説もあって広く信じられていたようであるが、実際に rigorous に証明されているのは ideal gas ($\nu \equiv 0$; Volkovyskii-Sinai [42]) と次に述べる 1次元 hard rods 系のみで、potential に smooth な部分のある場合には何もわかっていない。

定理 8 (Sinai [35])

1次元 hard rod 系 ($R = d > 0$) は K-system である。

(証明の概略) (0) 初期配置が $x = (q_i, p_i)_{i \in I}$ であるような無限個の hard rods が与えられた時

$$\hat{q}_i = q_i - id, \quad \hat{p}_i = p_i \quad i \in I$$

を ideal gas model に対する初期配置 $\hat{x} = (\hat{q}_i, \hat{p}_i)_i$ とみなすと、ideal gas での t 時間後の配置 $\hat{x}(t) = (\hat{q}_i(t), \hat{p}_i(t))_i$ は配置として

$$\hat{q}_i(t) = \hat{q}_i + t\hat{p}_i, \quad \hat{p}_i(t) = \hat{p}_i \quad i \in I$$

に等しい。(番号付けが“衝突”ごとに変化してしまうことに注意) この $\hat{x}(t)$ を用いると、hard rods 系の t 時刻後の配置 $x(t) = (q_i(t), p_i(t))_i$ は次のように書ける。

$$\begin{cases} q_i(t) = \hat{q}_i + t\hat{p}_i + d (n_{(\hat{q}_i, \hat{p}_i)}^+(t) - n_{(\hat{q}_i, \hat{p}_i)}^-(t)) \\ p_i(t) = \hat{p}_i \end{cases}$$

ただし、 $n_{(\hat{q}_i, \hat{p}_i)}^+(t)$, $n_{(\hat{q}_i, \hat{p}_i)}^-(t)$ はそれぞれ ideal gas において第 i 粒子が時刻 $0 \sim t$ の間で他の粒子を追い越した、他の粒子に追い抜かれた回数。

この時、次の補題が本質的。

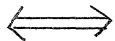
補題.
$$p_i > 0 \implies \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} (n_{(\hat{q}_i, \hat{p}_i)}^+(t) - n_{(\hat{q}_i, \hat{p}_i)}^-(t)) > 0 \quad P\text{-a.e. } x$$

従って
$$\lim_{t \rightarrow \infty} q_i(t) = +\infty \quad P\text{-a.e. } x$$

(速度分布が正規であることが本質的)

(i) K -分割の構成

定義 $\bar{\tau}$ が $x \in \mathcal{X}_d$ に対する "0-通過時間"



(1) $\exists i \in \mathcal{Z} : g_i(\bar{\tau}) = 0$ かつ $\bar{\tau}$ は2粒子の衝突時間でない
 の

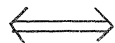
(2) $\bar{\tau}$ は次の意味で2粒子の衝突時間:

$$\exists i, j : p_i > p_j \text{ かつ } g_i(\bar{\tau}-0) < 0 < g_j(\bar{\tau}-0)$$

(1) の場合は p_i
 (2) の場合は $p_i, p_j, g_i(\bar{\tau}-0), g_j(\bar{\tau}-0)$ } $\bar{\tau}$ の characteristic

という。

定義 $x, x' \in \mathcal{X}_d$ が分割 ξ の同一元に属する。



x, x' に対応して定まるそれぞれの 非負の0-通過時間の列 とその0-通過時間の characteristic が全く一致する。

(ii) ξ が K -分割であること。

K -分割の定義にある(1)~(3)を証明しなければならない。詳細は[24]を参照して頂くことにして、直観的な把握のためには次のことに注意すればよい。

- P -a.e. x に対し、 x の全粒子は0-通過時間をもつ。

(上の補題より)

- $\tau \in \xi$ の同一元に属する2つの configuration に対しては 時刻 τ 以降の0-通過時間の列 とその characteristic が一致していないなければならない。

§ 7 Boltzmann 方程式の導出——BBGKY hierarchy

(同一種の)非常に多くの粒子系に対し、その粒子密度の時間発展が満たす方程式として、Boltzmann によって提唱された Boltzmann 方程式がある。Boltzmann は可逆的な古典力学に従う衝突過程からいけば非過逆性のあらわれである“H-定理”をみたす Boltzmann 方程式を導くため、

“Stosszahlansatz” (Hypothesis of molecular chaos) の仮定をした。ここでは Boltzmann 方程式の解を、有限粒子系に対する粒子密度の時間発展の適当な意味での無限粒子系への移行で得られるものとして特徴づけることで、逆に Boltzmann 方程式を正当化することを Lanford [18] の考えによらず、gas of hard spheres の場合に述べる。

< Boltzmann 方程式 > (gas of hard spheres)

$\Lambda \times \mathbb{R}^d$ を (\vec{q}, \vec{p}) 中心の小さなセル $\Delta \vec{q} \Delta \vec{p}$ に分割し、占拠数を正の関数 f によらず与える。 ($\Lambda \subset \mathbb{R}^d$: odd)

$$f_i = \int_{\Delta_i} f(\vec{q}, \vec{p}) d\vec{q} d\vec{p} \quad \text{ただし} \quad \int_{\Lambda \times \mathbb{R}^d} f(\vec{q}, \vec{p}) d\vec{q} d\vec{p} = 1$$

$\{\Delta_i\}_{i=1}^n$: $\Lambda \times \mathbb{R}^d$ の有限個の分割

そこで今、

$$\frac{n_{\Delta_i}(x)}{n} \approx \int_{\Delta_i} f(\vec{q}, \vec{p}) d\vec{q} d\vec{p} \quad \forall i$$

なる初期配置 x をとったときに、 t 時間後に

$$\frac{n_{\Delta_i}(x(t))}{n} \approx \int_{\Delta_i} f_t(\vec{q}, \vec{p}) d\vec{q} d\vec{p} \quad \forall i$$

なる別の関数 f_t がみつけられると仮定する。そこで、 f_t の運動方程式 (i.e. $\partial f_t / \partial t$) をみちぎざしたいわけである。

微小時間 δt の間の変化 δf は、粒子が一様な速度で直線上を動いた時におこる変化 $(\delta f)_{\text{flow}}$, 衝突の際におこる変化 $(\delta f)_{\text{collision}}$ の2つに分けられる。

$$\delta f = (\delta f)_{\text{flow}} + (\delta f)_{\text{collision}}$$

すると,

$$(\delta f)_{\text{flow}} = f_{t+\delta t}(\vec{q}, \vec{p}) - f_t(\vec{q}, \vec{p}) = - \left\langle \frac{\vec{p}}{m}, \frac{\partial f}{\partial \vec{q}}(\vec{q}, \vec{p}) \right\rangle \delta t$$

となる。一方 collision part の方はさらに2つに分けられる。

$$(\delta f)_{\text{collision}} = (\delta f)_{\text{in}} - (\delta f)_{\text{out}}$$

$(\delta f)_{\text{in}}$: 衝突後に粒子が (\vec{q}, \vec{p}) の近傍に入ってくる

$(\delta f)_{\text{out}}$: 衝突後に粒子が (\vec{q}, \vec{p}) の近傍から出ていく

従って, $(\delta f)_{\text{in}}, (\delta f)_{\text{out}}$ について調べれば δf はわかる。

以後次元を3, 粒子の直径を d とし議論していく。

$\Delta \vec{q}$: \vec{q} を含む position space 上の小さな領域

$\Delta \vec{p}$: \vec{p} を含む momentum space 上の小さな領域

$\Delta \hat{\omega}$: 単位球上の小さな領域

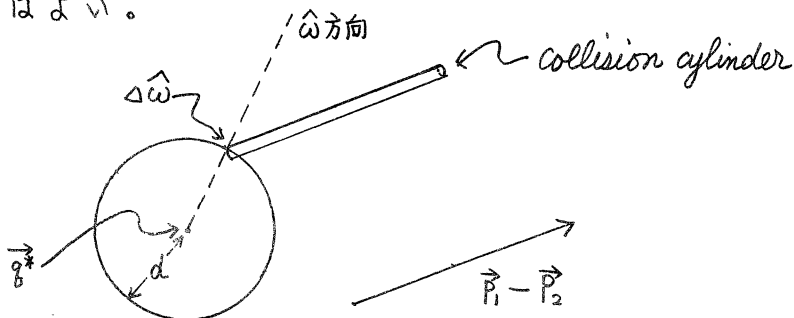
($\hat{\omega}$ は衝突の際1から2へ向う単位ベクトル)

次のような衝突回数を考える。

(時間 δt 内, 場所 $\Delta \vec{q}$ で, $\Delta \vec{p}_1$ と $\Delta \vec{p}_2$ の incoming momenta の間で $\Delta \hat{\omega}$ 方向にモーメントが変化する衝突回数)

$$= (\Delta \vec{q} \Delta \vec{p}_1 \text{ 内の粒子数}) \times (\text{この種の衝突が起こる割合})$$

今 \vec{q}^* と $\Delta \vec{p}_1$ 内のモーメントをもったある特定の粒子が $\Delta \vec{p}_2$ 内のモーメントをもった別の粒子と衝突して $\Delta \hat{\omega}$ 方向にモーメントがかわるという衝突を考えるのに, 次のような collision cylinder を考えればよい。



すると,

$$(\text{collision cylinder の体積}) = d^2 |\Delta \hat{\omega}| \left\langle \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m} \delta t, \hat{\omega} \right\rangle$$

となる。ここで決定的な仮定をおく。これは,

Stosszahlansatz (Hypothesis of molecular chaos) の名が呼ばれている。

“Stosszahlansatz”

(モメントが $\Delta \vec{P}_1$ の中に入っている、このような collision cylinder の中に入っている粒子数)

$$= (\text{collision cylinder の全体積}) \times (n f(\vec{Q}, \vec{P}_2) \Delta \vec{P}_2)$$

$$= \left\{ n f(\vec{Q}, \vec{P}_1) \Delta \vec{Q} \Delta \vec{P}_1 \times d^2 \delta t |\Delta \hat{\omega}| \left\langle \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m}, \hat{\omega} \right\rangle \right\} \times \left\{ n f(\vec{Q}, \vec{P}_2) \Delta \vec{P}_2 \right\}$$

以上のことから \vec{P}_1, \vec{P}_2 を incoming momentum, \vec{P}_1', \vec{P}_2' を outgoing momentum とすると,

$$n(\delta f)_{out} \Delta \vec{Q} \Delta \vec{P}_1 = n f(\vec{Q}, \vec{P}_1) \Delta \vec{Q} \Delta \vec{P}_1 \sum_{\substack{\hat{\omega}, \vec{P}_2 \\ \langle \hat{\omega}, \vec{P}_1 - \vec{P}_2 \rangle \geq 0}} d^2 \delta t |\Delta \hat{\omega}| \left\langle \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m}, \hat{\omega} \right\rangle n f(\vec{Q}, \vec{P}_2) \Delta \vec{P}_2$$

となり, Σ を \int にかきかえ, 共通項を消去すると,

$$(\delta f)_{out}(\vec{Q}, \vec{P}_1) = n d^2 \delta t \int_{\substack{\hat{\omega}, \vec{P}_2 \\ \langle \hat{\omega}, \vec{P}_1 - \vec{P}_2 \rangle \geq 0}} d\hat{\omega} d\vec{P}_2 \left\langle \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m}, \hat{\omega} \right\rangle f(\vec{Q}, \vec{P}_1) f(\vec{Q}, \vec{P}_2)$$

同様にして,

$$(\delta f)_{in}(\vec{Q}, \vec{P}_1) = n d^2 \delta t \int_{\substack{\hat{\omega}, \vec{P}_2 \\ \langle \hat{\omega}, \vec{P}_1 - \vec{P}_2 \rangle \geq 0}} d\hat{\omega} d\vec{P}_2 \left\langle \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m}, \hat{\omega} \right\rangle f(\vec{Q}, \vec{P}_1') f(\vec{Q}, \vec{P}_2')$$

となる。従って Boltzmann 方程式は次のようになる。

$$(7-1) \quad \frac{\partial}{\partial t} f_x(\vec{Q}, \vec{P}_1) = - \left\langle \frac{\vec{P}_1}{m}, \frac{\partial}{\partial \vec{Q}} f_x(\vec{Q}, \vec{P}_1) \right\rangle + n d^2 \int_{\substack{\hat{\omega}, \vec{P}_2 \\ \langle \hat{\omega}, \vec{P}_1 - \vec{P}_2 \rangle \geq 0}} d\hat{\omega} d\vec{P}_2 \left\langle \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m}, \hat{\omega} \right\rangle [f_x(\vec{Q}, \vec{P}_1') f_x(\vec{Q}, \vec{P}_2') - f_x(\vec{Q}, \vec{P}_1) f_x(\vec{Q}, \vec{P}_2)]$$

$$\text{ただし, } \vec{P}_1' = \vec{P}_1 - \langle \vec{P}_1 - \vec{P}_2, \hat{\omega} \rangle \hat{\omega}, \quad \vec{P}_2' = \vec{P}_2 + \langle \vec{P}_1 - \vec{P}_2, \hat{\omega} \rangle \hat{\omega}$$

n : 粒子数

Remark. (7-1)式は position space Λ 内でのことをいっているのだから、反射条件によって運動量保存は期待できない。

< Boltzmann—Grad limit >

Boltzmann 方程式は本来、稀薄であるが多粒子系気体に対して考えられたものであるから固定した Λ に対して、粒子数 n を無限大にし、かつ直径 d を 0 に近づけた時の極限状態の時に意味をもってくるであろう。そこで、(7-1)の右辺第2項に nd^2 の要素があることを考慮して、極限の取り方を次のようにしてみよう。

$$\Lambda: \text{fix の下で } n \rightarrow \infty, d \rightarrow 0 \text{ が } nd^2 \rightarrow (\text{正の定数})$$

これを Boltzmann Grad limit という。

これは次のような mean free path λ の評価に便利である。mean free path は、1つの粒子が他の粒子と衝突することなしに進める平均距離だと考えられる。

$$\pi d^2 \lambda \approx \frac{V(\Lambda)}{n}$$

ゆえに、

$$\lambda \approx \frac{V(\Lambda)}{\pi n d^2}$$

となる。

< H—定理 >

$\Lambda \times \mathbb{R}^3$ 上の任意の正の関数 $f(\vec{q}, \vec{p})$ に対して、

$$H(f) \equiv \int_{\Lambda \times \mathbb{R}^3} d\vec{q} d\vec{p} f(\vec{q}, \vec{p}) \log f(\vec{q}, \vec{p})$$

とおく。そこで、もし $f_*(\vec{q}, \vec{p})$ が Boltzmann 方程式の解とすると、

$$\frac{d}{dt} H(f_*) \leq 0$$

が成り立つ。ただし，等号成立は

$$f = g(\vec{p}) \exp[-\beta(\vec{p} - \vec{p}_0)^2]; \quad \beta, \vec{p}_0 \text{ は } \vec{p} \text{ の関数であり， } \vec{p} \text{ には依存しない。}$$

に限る。これを，H-定理という。

また， $H(f_t)$ は尤に関し下から有界なことも，エネルギー保存則と Jensen の不等式からわかる。以上のことから， $H(f_t)$ は尤に関し単調減少関数で下に有界であることがわかるので，

$$\lim_{t \rightarrow \infty} f_t$$

が存在し，それが Maxwell 分布であるということが推測できる。このことは，Boltzmann 方程式の任意の解は，時間が十分たつと Maxwell 分布に近づくことを意味している。

さらに，H-定理は分子の力学系には可逆性がないことを示している。その原因は，Boltzmann 方程式をたまた時につかっ
 た *Stoßzahlansatz* にある。

< BBGKY-hierarchy >

◦ smooth force

$x_i = (\vec{p}_i, \vec{q}_i)$ に対し， $x = (x_1, x_2, \dots, x_n) \in (\Lambda \times \mathbb{R}^3)^n$ とかくことにする。 $(\Lambda \times \mathbb{R}^3)^n$ 上の probability measure が Lebesgue measure に関する density が，

$\mu(x) = \mu(x_1, x_2, \dots, x_n)$; C^1 級，座標の入れかえで不変で与えられるものを考えよう。これの t 時刻後の density $\mu_t(x)$ (T^t による image measure の density) は，Lebesgue measure を保つから，

$$\mu_t(x) = \mu(T^{-t}x) \quad T^t; \Lambda \text{ 内の } n \text{ 粒子の運動(境界条件)} \text{ あり}$$

となり，

$$(7-2) \quad \frac{\partial \mu_t(x)}{\partial t} = - \sum_{i=1}^n \left\langle \frac{\vec{p}_i}{m}, \frac{\partial \mu_t}{\partial \vec{q}_i} \right\rangle + \sum_{i \neq j} \left\langle \frac{\partial \Phi(\vec{q}_i - \vec{q}_j)}{\partial \vec{q}_i}, \frac{\partial \mu_t}{\partial \vec{p}_i} \right\rangle \\ \equiv H_t \mu_t(x) \quad \langle \text{Liouville operator} \rangle$$

となる。

定義 (correlation function)

$$(7-3) \quad \rho_j(t; x_1, \dots, x_j) \equiv n(n-1)\dots(n-j+1) \int_{(\Delta \times \mathbb{R}^3)^{n-j}} dx_{j+1} \dots dx_n \mathcal{M}_t(x_1, \dots, x_n) \\ j=1, 2, \dots, n$$

Remark. $\int_{\Delta \times \dots \times \Delta} dx_1 \dots dx_j \rho_j(t; x_1, \dots, x_j) = E(n_\Delta(n_\Delta-1)\dots(n_\Delta-j+1))$
 n_Δ ; Δ 内の粒子数

そこで(7-3)を t で微分すると,

$$(7-4) \quad \frac{\partial}{\partial t} \rho_j(t) = H_j \rho_j(t) + C_{j,j+1} \rho_{j+1}(t) \quad j=1, 2, \dots, n$$

$$\text{ただし } C_{j,j+1} \rho_{j+1}(t) = \sum_{i=1}^j \int dx_{j+1} \left\langle \frac{\partial \Phi(\vec{p}_i - \vec{p}_{j+1})}{\partial \vec{p}_i}, \frac{\partial}{\partial \vec{p}_i} \rho_{j+1}(t) \right\rangle$$

となる。これを BBGKY hierarchy という。

(Bogoliubov, Born, Green, Kirkwood and Yvon)

Remark $j=n$ の時の(7-4)は(7-2)になる。

(i.e. $\rho_{n+1}(t) \equiv \rho_{n+2}(t) \equiv \dots \equiv 0$)

◦ gas of hard spheres の場合の修正 (c.f. 高橋 [39])

smooth force の場合と比べるの難しさは、時間発展が不連続であるから、時間 t に関し微分が不可能なことにある。そこで hard sphere phase space を定義しなおすことにより、その難しさを取りのぞく。

衝突の瞬間そのモーメントは income から outgo へ一瞬のうちにかわる。そこで2つの phase point $x^{(1)}$ と $x^{(2)}$ — income collision configuration のうちいくつかを outgo configuration におきかえただけ異なっている — は同じ phase point として考える。いいかえると、元の phase space のうちご上のような、phase point を同一視することにより、新しい phase space を作る。

そこで、smooth force を持った粒子の時と同じような形の、BBGKY hierarchy を hard sphere の場合にもつくる。

$$(7-5) \quad \frac{\partial}{\partial t} f_j(t) = H_j f_j(t) + C_{j,j+1} f_{j+1}(t) \quad j=1, 2, \dots, n$$

$$\text{ただし } (C_{j,j+1} f_{j+1})(x_1, \dots, x_j) = d^2 \int_{(S^2 \times \mathbb{R}^3)} d\vec{P}_{j+1} d\hat{\omega} \left\langle \hat{\omega}, \frac{\vec{P}_{j+1} - \vec{P}_j}{m} \right\rangle \\ \times f_{j+1}(t; x_1, \dots, x_j, (x_j + d\hat{\omega}, \vec{P}_{j+1}))$$

H: 弾性衝突のみを考えた時の j 粒子に対する Liouville operator

この式の証明は, [44]を御覧下さい。

特に(7-5)で $j=1$ とし, $(\vec{q}_1, \vec{P}_1, \vec{q}_1 + d\hat{\omega}, \vec{P}_2)$ と $(\vec{q}_1, \vec{P}'_1, \vec{q}_1 + d\hat{\omega}, \vec{P}'_2)$ を同一視することに注意すると, (ただし, $\vec{P}'_1 = \vec{P}_1 - \langle \vec{P}_1 - \vec{P}_2, \hat{\omega} \rangle \hat{\omega}$ $\vec{P}'_2 = \vec{P}_2 + \langle \vec{P}_1 - \vec{P}_2, \hat{\omega} \rangle \hat{\omega}$ がある)

$$(7-6) \quad \frac{\partial}{\partial t} f_1(t; x_1) = - \left\langle \frac{\vec{P}_1}{m}, \frac{\partial}{\partial \vec{q}_1} f_1(t; x_1) \right\rangle \\ + d^2 \int_{\langle \hat{\omega}, \vec{P}_1 - \vec{P}_2 \rangle \geq 0} d\vec{P}_2 d\hat{\omega} \left\langle \hat{\omega}, \frac{\vec{P}_1 - \vec{P}_2}{m} \right\rangle \cdot \left\{ f_2(t; \vec{q}_1, \vec{P}'_1, \vec{q}_1 - d\hat{\omega}, \vec{P}'_2) - f_2(t; \vec{q}_1, \vec{P}_1, \vec{q}_1 + d\hat{\omega}, \vec{P}_2) \right\}$$

となる。そこで, (7-6)で次の3>のことを仮定すると Boltzmann 方程式になる。

$$(a) \quad f_2(t; x_1, x_2) = f_1(t, x_1) f_1(t, x_2) \quad \langle \text{Factorization Assumption} \rangle$$

$$(b) \quad f_1(t; x) = n f(t; x) \quad \langle \text{Rescaling} \rangle$$

$$(c) \quad n \rightarrow \infty, d \rightarrow 0, nd^2 \rightarrow \text{const} \quad \langle \text{Boltzmann-Grad limit} \rangle$$

従って, Boltzmann 方程式は Factorization Assumption が正当化できないという条件の下での BBGKY hierarchy の極限として formal には得られるということがわかる。

Remark. (7-5)から(7-6)を導く時に incoming collision point にかきなおして導いた。これを, outgoing collision point にしてしまおうと Boltzmann 方程式はどないぞ, collision term の符号を変えたものがでる。

< Boltzmann hierarchy >

Boltzmann 方程式と BBGKY hierarchy との関係を Boltzmann 方程式と, Boltzmann hierarchy とを結びつけることにより, みていく。

$f_1(x; \alpha)$ を Boltzmann 方程式の解とし,

$$(7-7) \quad f_j(x; \alpha_1, \dots, \alpha_j) = \prod_{i=1}^j f_1(x; \alpha_i)$$

を仮定すると, $f_j(x)$ は次の関係式をみたす。

$$(7-8) \quad \frac{\partial}{\partial t} f_j(x) = H_j^{(0)} f_j(x) + C_{j, j+1}^{(0)} f_j(x)$$

$$\text{ただし } H_j^{(0)} = -\sum_{i=1}^j \left\langle \frac{\vec{p}_i}{m}, \frac{\partial}{\partial \vec{q}_i} \right\rangle$$

$$\begin{aligned} (C_{j, j+1}^{(0)} f_{j+1})(\alpha_1, \dots, \alpha_j) &= m d^2 \sum_{i=1}^j \int d\hat{\omega} d\vec{p}_{j+1} \left\langle \hat{\omega}, \frac{\vec{p}_i - \vec{p}_{j+1}}{m} \right\rangle \\ &\times \left\{ f_{j+1}(\alpha_1, \dots, \alpha_{i-1}, \vec{q}_i, \vec{p}_i', \dots, \vec{q}_i, \vec{p}_{j+1}') - f_{j+1}(\alpha_1, \dots, \alpha_{i-1}, \vec{q}_i, \vec{p}_i, \dots, \vec{q}_i, \vec{p}_{j+1}) \right\} \\ \vec{p}_i' &= \vec{p}_i - \langle \vec{p}_i - \vec{p}_{j+1}, \hat{\omega} \rangle \hat{\omega} \\ \vec{p}_{j+1}' &= \vec{p}_i + \langle \vec{p}_i - \vec{p}_{j+1}, \hat{\omega} \rangle \hat{\omega} \end{aligned}$$

(7-8) を Boltzmann hierarchy という。

又, 逆に (7-7) が (7-8) をみたしている時に $f_1(x; \alpha)$ は Boltzmann 方程式の解になることもわかる。

結論として, Boltzmann 方程式は Boltzmann hierarchy と Factorization condition (7-7) と同値である。

< Lanford の idea >

Liouville 方程式から出発した BBGKY hierarchy と, それに対応するであろう Boltzmann hierarchy を同時に考え, Boltzmann-Grad limit を介して両者を結びつけることによつて Boltzmann 方程式を (Stosszahlansatz を用いずに) 導き出すことは, 19世紀末における Boltzmann 方程式の正当性に関する大論争を思うにつけなおさら意義深いことであろう。

Lanford [18] は, この story を数学的に rigorous にしようとした。得られている結果は後述のように, 収束が言えるのは, local (t について) であり, かつ初期条件にある種の一様性の仮定が置かれている点で, 不十分であろうと思われるが, 収束を扱う関数空間を明確にしたという点で興味深い。Lanford

の program を順を追って紹介してみよう。

◦ まず Boltzmann-Grad limit の下では correlation function $\{f_j\}$ は発散するので、

$$f_j^{(d)}(x_1, \dots, x_j) \equiv n^{-j} f_j^{(d)}(x_1, \dots, x_j) \quad (\text{これも入れとも同様})$$

ととり直し BBGKY hierarchy (7-5) を、

$$(7-9) \quad \frac{d}{dt} \underline{f}^{(d)}(t) = H^{(d)} \underline{f}^{(d)}(t) + C^{(d)} \underline{f}^{(d)}(t), \quad \underline{f}^{(d)} = (f_j^{(d)})$$

と書いておく。(ただし collision operator $C^{(d)}$ の定義にあられる (7-5) の右辺の係数が nd^2 に変わっていることに注意。)

$$(S^{(d)} \underline{f})_j(x_1, \dots, x_j) \equiv f_j(T^{-t}(x_1, \dots, x_j)), \quad f = (f_j)$$

を用いると、(7-9) の formal solution は、

$$(7-10) \quad \underline{f}^{(d)}(t) = S^{(d)}(t) \underline{f}^{(d)}(0) + \sum_{k=1}^{\infty} \int_0^t dt_1 \int_0^{t_1} dt_2 \dots \int_0^{t_{k-1}} dt_k S^{(d)}(t-t_1) C^{(d)} S^{(d)}(t_1-t_2) \dots C^{(d)} S^{(d)}(t_k) \underline{f}^{(d)}(0)$$

が与えられる。同様に free flow operator $S^{(0)}(t)$ を

$$(S^{(0)}(t) \underline{f})_j(x_1, \dots, x_j) \equiv f_j(\vec{q}_1 - t \frac{\vec{p}_1}{m}, \vec{p}_1, \dots, \vec{q}_j - t \frac{\vec{p}_j}{m}, \vec{p}_j)$$

と定義すれば、Boltzmann hierarchy (7-8) の formal solution は

$$\underline{f}^{(0)}(t) = S^{(0)}(t) \underline{f}^{(0)}(0) + \sum_{k=1}^{\infty} \int_0^t dt_1 \int_0^{t_1} dt_2 \dots \int_0^{t_{k-1}} dt_k S^{(0)}(t-t_1) C^{(0)} S^{(0)}(t_1-t_2) \dots C^{(0)} S^{(0)}(t_k) \underline{f}^{(0)}(0)$$

が与えられる。これらの無限級数の収束を保証する関数空間として次の定義を与える。

定義

$$\| \underline{f} \|_{z, \beta} \equiv \sup_{x_i, x_j \in \Lambda \times \mathbb{R}^3} \frac{f(x_1, \dots, x_j)}{\prod_{i=1}^j \sigma_{\beta}(\vec{p}_i)} \quad \text{for } f: (\Lambda \times \mathbb{R}^3)^j \rightarrow \mathbb{R}$$

$$\text{ただし } \beta > 0, \quad \sigma_{\beta}(\vec{p}) = \left(\frac{\beta}{2\pi m} \right)^{\frac{3}{2}} \exp \left[-\frac{\beta}{2m} |\vec{p}|^2 \right]$$

$$\bullet \quad \| \underline{f} \|_{z, \beta} \equiv \sup_j \frac{\| f_j \|_{z, \beta}}{z^j} \quad \text{for } f = (f_j), \quad z > 0$$

$$\bullet \quad \Upsilon_{z, \beta} = \left\{ \underline{f} = (f_j) \mid \| \underline{f} \|_{z, \beta} < \infty \right\}$$

Remark. $S^{(d)}(t)$, $S^{(0)}(t)$ は $Y_{z,\beta}$ 上の isometry

命題 $\beta > \beta' > 0$, $z' > \left(\frac{\beta}{\beta'}\right)^{\frac{1}{2}} z$

$\Rightarrow \exists A = A\left(\frac{\beta'}{\beta}, \frac{z'}{z}\right)$ (independent on k, β, d, n, z)

$$\text{a.t. } \|S^{(d)}(t-t_1)C^{(d)}S^{(d)}(t_1-t_2)\cdots C^{(d)}S^{(d)}(t_k)\underline{f}\|_{z,\beta'} \leq k! [A\pi n d^2 z (m\beta/3)^{-\frac{1}{2}}]^{kR} \|\underline{f}\|_{z,\beta}$$

$$\forall k \geq 1, \forall \underline{f} \in Y_{z,\beta}$$

$t_0 \equiv [A\pi n d^2 z (m\beta/3)^{-\frac{1}{2}}]^{-1}$ とおくことにより ($n d^2$: const. とし
ておく), 次の系を得る。

系 上で選んだ $z, z', \beta, \beta', t_0$ に対し,

$$\underline{f}^{(d)}(0) \in Y_{z,\beta}, |t| \leq t_0 \implies (7-10) \text{ は } Y_{z',\beta'} \text{ の元として収束する.}$$

(d に関し一様収束)

全く同様の評価により,

$$\underline{f}^{(0)}(0) \in Y_{z,\beta}, |t| \leq t_0 \implies (7-11) \text{ も } Y_{z',\beta'} \text{ の元として収束する.}$$

定理 9 (Lanford [18])

(C1) $\exists z, \beta > 0$: $\|\underline{f}^{(d)}\|_{z,\beta}$ が d に関し一様有界

(C2) $\exists f_j^{(0)} \in C((1 \times \mathbb{R}^3)^j)$: $\lim_{d \rightarrow \infty} f_j^{(d)}(x_1, \dots, x_j) = f_j^{(0)}(x_1, \dots, x_j)$ (広義一様)

\implies (a) $\lim_{d \rightarrow \infty} f_j^{(d)}(t; x_1, \dots, x_j) = f_j^{(0)}(t; x_1, \dots, x_j)$ a.e. $\forall j, 0 \leq t < t_0$

(b) $(f_j^{(0)}(t))$ は Boltzmann hierarchy の generalized solution

(c) 更に,

$$f_j^{(0)}(x_1, \dots, x_j) = \prod_{i=1}^j f_1^{(0)}(x_i)$$

ならば

$$f_j^{(0)}(t; x_1, \dots, x_j) = \prod_{i=1}^j f_1^{(0)}(t; x_i)$$

があり, 従って $f_1^{(0)}(t; x_1)$ は Boltzmann 方程式 (7-1) をみたす。

(方針) 各 $k \geq 1$, $t_0 > t > t_1 > \dots > t_k > 0$ に対し,

$$\lim_{d \rightarrow 0} S^{(d)}(t-t_1) C^{(d)} S^{(d)}(t_1-t_2) \cdots C^{(d)} S^{(d)}(t_k) \underline{f}^{(d)}$$
$$= S^{(0)}(t-t_1) C^{(0)} S^{(0)}(t_1-t_2) \cdots C^{(0)} S^{(0)}(t_k) \underline{f}^{(0)} \quad \text{a.e.}$$

を示せばよい。特に、 $k=1$ の時に示すのが本質的であるが、
そのためには、 $S^{(d)}(t-t_1) C^{(d)} S^{(d)}(t_1) \underline{f}^{(d)}$ を定義にもとって $d \rightarrow 0$
の時の挙動を考察する必要がある。

文献表

(CMP : Commun.math.phys.)

- [1] M.Aizenman, S.Goldstein & J.L.Lebowitz; Conditional equilibrium and the equivalence of microcanonical and grandcanonical ensembles in the thermodynamics limit, CMP 62(1978) 279-302.
- [2] N.N.Bogolioubov; Problems of dynamical theory in statistical physics, Studies in statistical mechanics I (ed.Boer & Uhlenbeck) North Holland '62.
- [3] R.L.Dobrushin; Gibbsian random fields for lattice systems with pair interactions, Funct.Anal.Appl. 2(1968), 291-301.
- [4] ————— & J.Fritz; Non-equilibrium dynamics of one-dimensional infinite particle systems with a hard core interaction, CMP 55(1977), 275-292.
- [5] —————; Non-equilibrium dynamics of two-dimensional infinite particle systems with a singular interaction, CMP 57(1977), 67-81.
- [6] ————— & B.Tirozzi; The central limit theorem and the problem of equivalence of ensembles, CMP 54(1977), 173-192.
- [7] G.Gallavotti, O.E.Lanford III & J.L.Lebowitz; thermodynamic limit of time-dependent correlation functions for one-dimensional systems, J.Math.Phys. 11(1970), 2898-2905.
- [8] H.O.Georgii; Canonical and grand canonical Gibbs states for continuum systems, CMP 48(1976), 31-51.
- [9] —————; Canonical Gibbs measures, Springer Lecture Notes in Math.760, 1979.
- [10] B.M.Gurevich, Ya.G.Sinai & Yu.M.Suhov; On invariant measures of dynamical systems of one-dimensional statistical mechanics, Russian Math.Surveys 28(1973), 49-86.
- [11] ————— & Yu.M.Suhov; Stationary solutions of the Bologolioubov hierarchy equations in classical statistical mechanics 1,2,3, CMP 49(1976), 63-96, 54(1977), 81-96, 56(1977), 225-236.
- [12] A.Haitov; Limiting equivalence of various ensembles for one-dimensional statistical systems, Transactions Moscow Math. Soc. 28(1973), 213-256.
- [13] A.M.Halfina; The limiting equivalence of the canonical and grand canonical ensembles (low density case), Math.USSR Sbor. 9(1969), 1-52.
- [14] R.A.Holley & D.W.Stroock; Nearest neighbor birth and death processes on the real line, Acta Math.140(1978), 103-154.
- [15] F.G.King; BBGKY hierarchy for positive potentials, Ph.D Dissertation, Dept. of Math. Univ. of California of Berkeley (1975).
- [16] O.E.Lanford III; The classical mechanics of one-dimensional systems of infinitely many particles I, CMP 9(1968), 169-191.
- [17] —————; ibid. II Kinetic theory, CMP 11(1968), 257-292.
- [18] —————; Time evolution of large classical systems, Proc. Batelle Rencontres on Dynamical Systems (ed.Moser), Springer Lecture Notes in Physics 38(1975), 1-111.
- [19] —————; On a derivation of the Boltzmann equation, Intern. Conf. on Dynamical Systems in Math. Phys. Astérisque 40(1976), 117-137.
- [20] ————— & D.Ruelle; Observables at infinity and states with short range correlations in statistical mechanics, CMP 13(1969), 194-215.
- [21] C.Marchioro, A.Pellegrinotti & E.Presutti; Existence of time evolution for ν -dimensional statistical mechanics, CMP 40 (1975), 175-185.

- [22] R.A.Minlos; Gibbs limit distribution, *Funct.Anal.Appl.* 1(1967), 141-150.
- [23] ———; Regularity of the Gibbs limit distribution, *Funct. Anal.Appl.* 1(1967), 206-217.
- [24] ———; Lectures on statistical physics, *Russian Math. Surveys* 23(1968), 137-196.
- [25] ——— & A.M.Halfina; Two-dimensional limit theorem for the particle number and energy in the grand canonical ensemble, *Math.USSR Izv.* 4(1970), 1183-1202.
- [26] ——— & A.Haitov; Equivalence in the limit of thermodynamic ensembles in the case of one-dimensional classical systems, *Funct.Anal.Appl* 6(1972), 337-338.
- [27] O.de Pazzis; Ergodic properties of a semi-infinite hard rods system, *CMP* 22(1971), 121-132.
- [28] ———; Dynamical theory of a bidimensional system with an infinite numbers of degrees of freedom, *CMP* 29(1973), 113-130.
- [29] C.Preston; Canonical and microcanonical Gibbs states, *Z.Wahr.verw.Geb.* 46(1979), 125-158.
- [30] E.Presutti, M.Pulvirenti & B.Tirozzi; Time evolution of infinite classical systems with singular, long range, two body interactions, *CMP* 47(1976), 81-95.
- [31] D.Ruelle; *Statistical Mechanics, Rigorous Results*, Benjamin 1969.
- [32] ———; Superstable interactions in classical statistical mechanics, *CMP* 18(1970), 127-159.
- [33] T.Shiga; Some problems related to Gibbs states, canonical Gibbs states and Markovian time evolutions, *Z.Wahr.verw.Geb.* 39 (1977), 339-352.
- [34] 志賀徳道 「無限粒子の力学系の構成 I」, 村田 博「同 II」 京都大学数理解析研究所講義録 216 「力学系の理論」 1974, 135-155.
- [35] Ya.G.Sinai; Ergodic properties of a gas of one-dimensional hard rods with an infinite number of degrees of freedom, *Funct. Anal.Appl.* 6(1972), 35-43.
- [36] ———; Gibbs measures in ergodic theory, *Russian Math. Surveys* 27(1972)
- [37] ———; Construction of the dynamics for one-dimensional systems of statistical mechanics, *Theor.Math.Phys.* 11(1972), 487-494.
- [38] ———; The construction of cluster dynamics for dynamic systems of statistical mechanics, *Moscow Univ. Math. Bull.* 29(1974), 124-129.
- [39] Y.Takahashi; A class of solutions of Bogolioubov system of equations for classical statistical mechanics of hard core potentials, *Sci. Papers of College of Gen. Education Univ. of Tokyo* 26(1976), 15-26.
- [40] 高橋陽一郎; 「Gibbs 測度の特徴づけ」 *Seminor on Prob.* 46, 1977.
- [41] 十時東生; 「エルゴード理論入門」 粒 1971.
- [42] K.L.Volkovyskii & Ya.G.Sinai; Ergodic properties of an ideal gas with an infinite number of degrees of freedom, *Funct.Anal. Appl.* 5(1971), 185-187.
- [43] 谷口礼博; 「Nearest neighbor potential をもつ一次元無限粒子系の構成」 広島大学修士論文 (1979).
 ----- 追加 -----
- [44] C.Cercignani; On the Polzmann equation for rigid spheres, *Transport Theory and Statistical Physics* 2(1972), 211-225.
- [45] O.E.Lanford III; Time dependent phenomena in statistical mechanics, *Springer Lecture Notes in Physics* 116(1979), 103-118.

Combinatorial number theory \wedge の
Ergodic theory の応用

釜江哲朗述

伊達山正人記

§ 1. 準備

コンパクト距離空間 X 上の複素数値連続関数の全体を $C(X)$ で表わす. X のボレル集合 Y 上の確率測度を μ とする. $\hat{\mu}(B) = \mu(B \cap Y)$ (B は X のボレル集合) によって X 上の確率測度 $\hat{\mu}$ が定まる. 以後 $\hat{\mu}$ のかわりに μ を用いる. コンパクト距離空間 X と Y の直積空間 $X \times Y$ から X , Y の上への自然な射影をそれぞれ π_X, π_Y で表わす. $X \times Y$ 上の確率測度 λ に対して,

$$\lambda|_X(B) = \lambda(\pi_X^{-1}B) \quad (B \text{ は } X \text{ のボレル集合})$$

$$\lambda|_Y(B) = \lambda(\pi_Y^{-1}B) \quad (B \text{ は } Y \text{ のボレル集合})$$

によって X 上の確率測度 $\lambda|_X$, Y 上の確率測度 $\lambda|_Y$ を決める.

\mathbb{N} は 0 を含む自然数の全体, \mathbb{Z} は整数の全体, \mathbb{R} は実数の全体, \mathbb{C} は複素数の全体を表わす.

定義 1 X はコンパクト距離空間, T は X からそれ自身の上への可測写像とする. このとき (X, T) を可測力学系とよぶ. とくに T が連続写像のとき (X, T) を位相力学系とよぶ. μ を X 上の確率測度で, T が μ -保測変換とすると, (X, T, μ) は測度力学系であるという.

定義 2 X はコンパクト距離空間, f は $\mathbb{N} = \{0, 1, 2, \dots\}$ から X への写像とする. $X^{\mathbb{N}}$ 上の推移変換 T を, $(T\omega)(n) = \omega(n)$ ($\omega = (\omega(0), \omega(1), \dots)$, $n \in \mathbb{N}$) によって定義する. 写像 $f: \mathbb{N} \rightarrow X$ を $(f(0), f(1), \dots) \in X^{\mathbb{N}}$ と同一視することができる. 集合 $Y = \overline{\{T^n f; n \in \mathbb{N}\}}$ は $X^{\mathbb{N}}$ の閉部分空間である (以後 $f: \mathbb{N} \rightarrow X$ と, 点 $(f(0), f(1), \dots) \in X^{\mathbb{N}}$ は同じ記号で書かれる.). このとき, (Y, T) を写像 f に対応する位相力学系という. また, Y 上の T -不変確率測度 μ に対して, \mathbb{N} の部分列 $\{N_j\}_{j=0}^{\infty}$ が存在して,

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} F(T^n f) = \int F d\mu \quad (F \in C(Y))$$

をみたすとき, (Y, T, μ) を写像 f に対応する測度力学系とよぶ.

定義3 (X, T) は可測力学系とする。点 $x \in X$ が quasi-regular であるとは、任意の $f \in C(X)$ に対して、

$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x)$ が存在することをいう。このとき、 $C(X)$ 上の

線形汎関数 L を $L(f) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x)$ で定義すれば、 $f \geq 0$ のとき $L(f) \geq 0$ 、かつ $L(1) = 1$ であるから、リースの表現定理によって、

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) = \int f d\mu \quad (f \in C(X))$$

とみたす X 上の確率測度 μ が唯一つ存在する。以後このような μ を μ_x で表わす。

定理 1.1 (X, T) は可測力学系とする。Quasi-regular な点 $x \in X$ と、有界な μ_x -a.s. 連続関数 f に対して、

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) = \int f d\mu_x$$

が成立する。

証明] $x \in X$ は定理の中のものとする。 f は有界かつ μ_x a.s. 連続関数とする。このとき、任意の $\varepsilon > 0$ に対して、 $1 - \varepsilon < \mu_x(X_\varepsilon) \leq \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{X_\varepsilon}(T^n x)$ ($\mathbb{1}_{X_\varepsilon}$ は X_ε の定義関数) で、 $f|_{X_\varepsilon}$ が連続であるように X のコンパクト集合 X_ε をえらぶことができる。実際、 f は μ_x -a.s. 連続関数で、 X は、コンパクトだから、任意の $\varepsilon > 0$ に対して、 $\mu_x(X_1) > 1 - \varepsilon$ かつ f が X_1 の各点で連続となるようにコンパクト集合 X_1 をえらぶことができる。 x が周期点のとき、 $\mu_x(X_1) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{X_1}(T^n x)$ なることは容易にわかる。このとき $X_\varepsilon = X_1$ とおけばよい。 x が非周期点のとき、 $U_k = \{y \in X; d(X_1, y) < \frac{1}{k}\}$ ($k \geq 1$) とおく (ただし d は X の距離)。任意の $k \geq 1$ に対して、 $f_k \in C(X)$ を $0 \leq f_k \leq 1$, $f_k|_{X_1} = 1$, $f_k|_{X - U_k} = 0$ なるようにとる。このとき整数 $N_k > 0$ が存在して、

$$\frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f_k(T^n x) > \mu_x(X_1) - \frac{1}{k} \quad (N \geq N_k).$$

いま $\{N_k\}_{k=1}^{\infty}$ は単調増大としてよい。 $X_\varepsilon = X_1 \cup \bigcup_{k=1}^{\infty} \left(\bigcup_{n=0}^{N_k-1} \{T^n x\} \cap U_k \right)$ とおく。明らかに差集合 $X_\varepsilon \setminus X_1$ の点はすべて孤立点である。故に、 X_ε はコンパクトで、 $f|_{X_\varepsilon}$ は連続である。一方、任意の $\eta = 0, 1, \dots, N_{k+1}$ に対して、 $f_k(T^\eta x) = 0$ あるいは $f_k \in X_\varepsilon$ の少なくとも一方は成立するから、

$$\begin{aligned} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} 1_{X_\varepsilon}(T^n x) &\geq \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f_k(T^n x) \\ &> \mu_x(X_1) - \frac{1}{k} \quad (N_k \leq N \leq N_{k+1}). \end{aligned}$$

故に、 $\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} 1_{X_\varepsilon}(T^n x) \geq \mu_x(X_1)$ 。 x は非周期点だから、 $\mu_x(T^n x) = 0$ ($n \in \mathbb{N}$) が成立する。よって $\mu_x(X_\varepsilon) = \mu_x(X_1)$ である。

ウリゾーンの拡張定理によって $f|_{X_\varepsilon} = f|_{X_\varepsilon}$ かつ $\|f'\| \leq \sup_{x \in X} |f'(x)| \equiv M < \infty$ 、なる $f' \in C(X)$ が存在する。今、 $n \in \mathbb{N}$ に対して、

$$\begin{aligned} \left| \int f d\mu_x - \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) \right| &\leq \left| \int f d\mu_x - \int f' d\mu_x \right| \\ &\quad + \left| \int f' d\mu_x - \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f'(T^n x) \right| \\ &\quad + \left| \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f'(T^n x) - \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) \right|. \end{aligned}$$

右辺で、第一項 $\leq 2M\varepsilon$ 、第二項 $\rightarrow 0$ ($N \rightarrow \infty$) かつ、第三項 $\leq 2M \left(1 - \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} 1_{X_\varepsilon}(T^n x) \right) < 2M\varepsilon$ である。よって、

$$\overline{\lim}_{N \rightarrow \infty} \left| \int f d\mu_x - \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) \right| \leq 4M\varepsilon.$$

ε は任意であったから $\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) = \int f d\mu_x$ が成立する。

定理 1.2 (X, T, μ) はエルゴード的な測度力学系とする。このとき、 μ -a.s. $x \in X$ は quasi-regular で、かつ $\mu_x = \mu$ である。

証明] エルゴード定理と $C(X)$ の可分性を使って証明できる。
 実際、 D を $C(X)$ の可算な稠密集合とする。任意の $f \in D$ に対し
 て、 $\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) = \int f d\mu$ ($x \in X_f$), $\mu(X_f) = 1$ なる部分集合
 $X_f \subset X$ が存在する。 D は可算であるから、 $X_0 = \bigcap_{f \in D} X_f$ は可測で、
 $\mu(X_0) = 1$ である。このとき

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) = \int f d\mu \quad (x \in X_0, f \in C(X))$$

が成立する。故に、すべての $x \in X_0$ は quasi-regular で、
 $\mu_x = \mu$ をみたす。

定理 1.3 (X, T) は位相力学系とする。このとき T -不変
 確率測度が、少なくとも 1 つ存在する。

証明] $x \in X$ をとる。前のように D を $C(X)$ の可算な稠密集
 合とする。対角線論法によって、 \mathbb{N} の部分列 $\{N_j\}$ を、任意の
 $f \in D$ に対して $\lim_{j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} f(T^n x)$ が存在するようにとる。
 このとき、任意の $f \in C(X)$ に対して、 $\lim_{j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} f(T^n x)$ が存
 在する。故に、リースの表現定理によって、

$$\int f d\mu = \lim_{j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} f(T^n x) \quad f \in C(X)$$

なる確率測度 μ が唯一つ存在する。 μ は明らかに T -不変確率
 測度である。

定義 4 (X, T) が minimal であるとは、 T -
 不変な閉集合 Y ($TY \subset Y$) が、 X の空集合 \emptyset に限ることである。

定義 5 (X, T) は可測力学系、 $\bar{T}^{\mathbb{N}}$ は $X^{\mathbb{N}}$ 上の推移変換
 とする。 $\varphi: X \rightarrow X^{\mathbb{N}}$ を $\varphi(x) = (T^n x; n \in \mathbb{N})$ ($x \in X$) によって
 定義し、 $\bar{X} = \{\varphi(x); x \in X\}$ とおくとき、 \bar{X} は $X^{\mathbb{N}}$ の \bar{T} -不変閉
 集合である。このとき、位相力学系 (\bar{X}, \bar{T}) を (X, T) の完備化
 であるという。写像 φ によって X は \bar{X} の中に、ボレル集合とし

て埋め込まれる。以後、簡単のために、 $x \in X$ と $\varphi(x) \in X^{\mathbb{N}}$ とを同一視して考える。また \bar{X} から X へのカノニカルな射影 $(x_n; n \in \mathbb{N}) \mapsto x_0$ が存在する。

定義 6 可測力学系 (X, T) が *uniquely ergodic* であるとは、 (X, T) の完備化 (\bar{X}, \bar{T}) が *uniquely ergodic* であって唯一つの \bar{T} -不変確率測度 μ が、 $\mu(X) = 1$ を満たすことをいう。また、このとき測度力学系 (X, T, μ) は *uniquely ergodic* であるという。

定理 1.4 測度力学系 (X, T, μ) は *uniquely ergodic* とする。このとき、有界な μ -a.s. 連続関数 f に対して、

$$(*) \quad \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T^n x) \rightarrow \int f d\mu \quad (N \rightarrow \infty)$$

かつ、この収束は、 $x \in X$ に関して一様である。

証明] $X \subset \bar{X}$ と考えることにより μ を \bar{X} 上の確率測度とみなす。 π を \bar{X} から X へのカノニカルな射影とする。このとき、 $\bar{f} = f \circ \pi$ は \bar{X} 上の有界な μ -a.s. 連続関数となる。(*) を否定する。このとき、部分列 $\{N_j\}_{j=0}^{\infty} \subset \mathbb{N}$ および $\{x_j\}_{j=0}^{\infty} \subset X$ が存在して、

$$\left| \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} f(T^n x_j) - \int f d\mu \right| \geq \varepsilon.$$

故に

$$(**) \quad \left| \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} \bar{f}(\bar{T}^n x_j) - \int \bar{f} d\mu \right| \geq \varepsilon.$$

このとき、必要ならば部分列をとることにより (定理 1.3 の対角線論法と同様にして)、すべての $g \in C(\bar{X})$ に対して、

$\lim_{N_j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} g(\bar{T}^n x_j)$ が存在すると考えることができる。このとき、リースの表現定理によって、 \bar{X} 上に

$$\int g d\nu = \lim_{N_j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} g(\bar{T}^n x_j) \quad (\forall g \in C(\bar{X}))$$

なる \bar{T} -不変確率測度 ν が存在する。他方, (X, T, μ) が *uniquely ergodic* であることより $\nu = \mu$ となる。ところで \bar{f} は有界且つ μ -a.s. 連続関数であるから

$$\int \bar{f} d\mu = \int \bar{f} d\nu = \lim_{N_2 \rightarrow \infty} \frac{1}{N_2} \sum_{n=0}^{N_2-1} \bar{f}(T^n x_2)$$

が成立する。これは (***) に反する。

定理 1.5 $(X, T), (Y, S)$ は可測力学系, $\varphi: X \rightarrow \text{onto } Y$ は連続で, 次の図式が可換であるとする。

$$\begin{array}{ccc} X & \xrightarrow{T} & X \\ \varphi \downarrow & \circlearrowright & \downarrow \varphi \\ Y & \xrightarrow{S} & Y \end{array}$$

このとき, (X, T) が *uniquely ergodic* ならば, (Y, S) も *uniquely ergodic* である。

証明 $(X, T), (Y, S)$ の完備化をそれぞれ $(\bar{X}, \bar{T}), (\bar{Y}, \bar{S})$ とする。 $\bar{\varphi}: \bar{X} \rightarrow \text{onto } \bar{Y}$ を $\bar{\varphi}(\bar{x}) = (\varphi(\bar{x}(0)), \varphi(\bar{x}(1)), \dots)$ ($\bar{x} = (\bar{x}(0), \bar{x}(1), \dots) \in \bar{X}$) によって定義する。明らかに, $\bar{\varphi}$ は連続, $\bar{\varphi}\bar{T} = \bar{S}\bar{\varphi}$, そして $\bar{\varphi}(\bar{X}) = \bar{Y}$ である。 (X, T) は *uniquely ergodic* であるから, \bar{X} 上の \bar{T} -不変確率測度 μ が存在して $\mu(\bar{X}) = 1$ である。故に \bar{Y} 上の \bar{S} -不変確率測度は $\bar{\varphi}\mu$ に限る。実際 $\bar{\varphi}\mu$ 以外に, \bar{S} -不変確率測度 ν が存在するならば, $\nu \neq \bar{\varphi}\mu$ なるエルゴード的な \bar{S} -不変確率測度 ν が存在する。このとき,

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(\bar{S}^n y) = \int f d\nu \quad (f \in C(\bar{Y}))$$

をみると $\bar{y} \in \bar{Y}$ が存在する。今 $\bar{x} \in \bar{\varphi}^{-1}(\bar{y})$ をとると, 定理 1.3 の証明の仕方と同様にして, 部分列 $\{N_i\}_{i=0}^{\infty} \subset \mathbb{N}$ と, \bar{T} -不変確率測度 ν' が存在して

$$\int f d\nu' = \lim_{j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} f(\bar{T}^n \bar{x}) \quad (f \in C(\bar{X})).$$

ところが, $g \in C(\bar{Y})$ に対して, $\int g d(\bar{\varphi}\nu') = \lim_{j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} g(\bar{S}^n \bar{\varphi}\bar{x})$
 $= \lim_{j \rightarrow \infty} \frac{1}{N_j} \sum_{n=0}^{N_j-1} g(\bar{S}^n \bar{y}) = \int g d\nu$. よって $\bar{\varphi}\nu' = \nu \neq \bar{\varphi}\mu$, すなわち
 $\nu' \neq \mu$. これは (\bar{X}, \bar{T}) が *uniquely ergodic* であることに反す
 る. よって, (\bar{Y}, \bar{S}) は *uniquely ergodic* で唯一つの \bar{S} -不変確
 率測度 $\bar{\varphi}\mu$ は $\bar{\varphi}\mu(Y) = \mu(X) = 1$ をみたす. 故に (X, T) は
uniquely ergodic である.

定義 7 X はコンパクト距離空間とする. 写像 $\alpha: \mathbb{N} \rightarrow X$
 が *uniquely ergodic* であるとは, α に対応する位相力学系が
uniquely ergodic であることである.

定理 1.6 X と Y はコンパクト距離空間で, (X, T) は
uniquely ergodic な可測力学系とする. 写像 $g: X \rightarrow Y$ は
 連続とする. このとき, 任意の固定した $x \in X^{\mathbb{N}}$ に対して, 写
 像 $g_x: \mathbb{N} \rightarrow Y$ は *uniquely ergodic* である.

証明] $Y^{\mathbb{N}}$ 上の推移変換 \bar{S} に対して, $Z = \{\bar{S}^n(g_x(k)); k \in \mathbb{N};$
 $n \in \mathbb{N}\}$ は $Y^{\mathbb{N}}$ 上の \bar{S} -不変閉集合である. 位相力学系 (Z, \bar{S}) は
 g_x に対応する位相力学系である. 仮定によって (X, T) は
uniquely ergodic であるから, (X, T) の完備化 (\bar{X}, \bar{T}) も
uniquely ergodic である.

$$\varphi((x(0), x(1), \dots)) = (g(x(0)), g(x(1)), \dots) \quad (x \in X^{\mathbb{N}})$$

によって写像 $\bar{\varphi}: X^{\mathbb{N}} \rightarrow Y^{\mathbb{N}}$ を定義すると, 次の図式が可換に
 なる.

$$\begin{array}{ccc} \bar{X} & \xrightarrow{\bar{T}} & \bar{X} \\ \bar{\varphi} \downarrow & \curvearrowright & \downarrow \bar{\varphi} \\ \bar{Y} & \xrightarrow{\bar{S}} & \bar{Y} \end{array}$$

閉集合 Z の定義により, $\varphi^{-1}Z \subset \bar{X}$ で, $\bar{T}(\bar{\varphi}^{-1}Z) \subset \bar{\varphi}^{-1}Z$ となる.
 故に, $(\bar{\varphi}^{-1}Z, \bar{T})$ は *uniquely ergodic* である. 定理 1.5 によ
 って, (Z, \bar{S}) は *uniquely ergodic* である.

定義 8

(X, T, μ) と (Y, S, ν) を測度力学系とする. 写像 $\varphi:$

$X \rightarrow \text{onto } Y$ は連続で $\varphi\mu = \nu$, かつ $\varphi T = S\varphi$ が成立するもの
 とする. このとき (X, T, μ) は (Y, S, ν) の拡大であるという.
 $(\bar{X}, \bar{T}), (\bar{Y}, \bar{S})$ を, それぞれ可測力学系 $(X, T), (Y, S)$ の完備
 化とする. 写像 $\bar{\varphi}: X^{\mathbb{N}} \rightarrow Y^{\mathbb{N}}$ を,

$$\bar{\varphi}(x) = (\varphi(x(n)); n \in \mathbb{N}) \quad (x = (x(n); n \in \mathbb{N}) \in X^{\mathbb{N}})$$

によって定義する. このとき $\bar{\varphi}(\bar{X}) = \bar{Y}$ が成立する. 確率測度
 μ, ν はそれぞれ \bar{X}, \bar{Y} 上の確率測度とみなすことができる.
 (X, T, μ) が (Y, S, ν) と φ に関して) *relatively uniquely*
ergodic であるとは, \bar{X} 上の \bar{T} -不変確率測度 λ で $\bar{\varphi}\lambda = \nu$ なる
 λ は μ に限ることを言う.

定理 1.7

(Y, S, ν) はエルゴード的な測度力学系, $(X, T,$

$\mu)$ は測度力学系とする. 写像 $\varphi: X \rightarrow \text{onto } Y$ は連続であるとする.
 このとき (X, T, μ) が (Y, S, ν) と φ に関して) *relatively*
uniquely ergodic ならば (X, T, μ) はエルゴード的である.

証明] (X, T, μ) がエルゴード的でないとして仮定して矛盾を導
 く. 仮定によつて, \bar{T} -不変確率測度 $\mu_1 \neq \mu_2$ が存在して,

$$\mu = \alpha\mu_1 + (1-\alpha)\mu_2 \quad (0 < \alpha < 1).$$

写像 $\bar{\varphi}$ は定義 8 の中の如くとする. このとき, $\bar{\varphi}\mu = \alpha\bar{\varphi}\mu_1$
 $+ (1-\alpha)\bar{\varphi}\mu_2$ で, $\bar{\varphi}\mu$ はエルゴード的であるから, $\bar{\varphi}\mu_1 = \bar{\varphi}\mu_2$
 $= \bar{\varphi}\mu$ となる. ところで, (X, T, μ) は *relatively uniquely ergodic*
 であるから, $\mu_1 = \mu_2 = \mu$ となる. これは矛盾である.

定理 1.8

二つの測度力学系 (X, T, μ) と (Y, S, ν) を考える.

写像 $\varphi: X \rightarrow \text{onto } Y$ は連続であるとする. もし, (Y, S, ν) が

uniquely ergodic で (X, T, μ) が $((Y, S, \nu)$ と φ に関して relatively uniquely ergodic であれば, (X, T, ν) は uniquely ergodic である.

証明] $(\bar{X}, \bar{T}), (\bar{Y}, \bar{S})$ をそれぞれ, $(X, T), (Y, S)$ の完備化とする. (Y, S, ν) が uniquely ergodic だから, 任意の \bar{T} -不変確率測度 λ は, $\bar{\varphi}\lambda = \nu$ をみたす. ここで写像 $\bar{\varphi}: X^{\mathbb{N}} \rightarrow Y^{\mathbb{N}}$ は, $\bar{\varphi}((x(0), x(1), \dots)) = (\varphi(x(0)), \varphi(x(1)), \dots)$ ($x = (x(n); n \in \mathbb{N}) \in X^{\mathbb{N}}$) によって定義されたものである. (X, T, μ) は relatively uniquely ergodic であるから, $\bar{\varphi}\lambda = \nu$ をみたす λ は μ に限る. 故に, (\bar{X}, \bar{T}, μ) は uniquely ergodic である. $1 = \nu(Y) = \bar{\varphi}\lambda(Y) = \mu(\varphi^{-1}Y) = \mu(X)$ であるから (X, T, μ) は uniquely ergodic である.

定義 9 $(X, T, \mu), (Y, S, \nu)$ は測度力学系であるとする. $X \times Y$ 上の $T \times S$ -不変確率測度 λ が $\lambda|_X = \mu, \lambda|_Y = \nu$ をみたすとき, $\lambda = \mu \times \nu$ であるとする. このとき (X, T, μ) と (Y, S, ν) は disjoint であるといい, $(X, T, \mu) \perp (Y, S, \nu)$ で表わす.

定理 1.9 $(X, T, \mu), (Y, S, \nu)$ は uniquely ergodic な測度力学系とする. このとき

$$(X, T, \mu) \perp (Y, S, \nu)$$

\Leftrightarrow

$(X \times Y, T \times S, \mu \times \nu)$ は uniquely ergodic である.

証明] \Rightarrow : $(X \times Y, T \times S, \mu \times \nu)$ が uniquely ergodic であれば $X \times Y$ 上の $T \times S$ -不変確率測度は $\mu \times \nu$ に限る. 故に, $(X, T, \mu) \perp (Y, S, \nu)$ である.

\Leftarrow : 可測力学系 $(X, T), (Y, S)$ 及び $(X \times Y, T \times S)$ の完備化を, それぞれ $(\bar{X}, \bar{T}), (\bar{Y}, \bar{S})$ 及び $(\overline{X \times Y}, \overline{T \times S})$ で表わす. $(\overline{X \times Y}, \overline{T \times S}) = (\bar{X} \times \bar{Y}, \bar{T} \times \bar{S})$ は容易に示される. λ を $\bar{X} \times \bar{Y}$

上の, $\bar{T} \times \bar{S}$ -不変確率測度とする. 仮定によって (X, T, μ) , (Y, S, ν) は *uniquely ergodic* であるから, 位相力学系 (\bar{X}, \bar{T}) , (\bar{Y}, \bar{S}) も, それぞれ *uniquely ergodic* である. 故に $\lambda|_X = \mu$, $\lambda|_Y = \nu$ が成立する. $(X, T, \mu) \amalg (Y, S, \nu)$ であるから $\lambda = \mu \times \nu$ なくてはならない.

定義 10 (X, T, μ) を測度力学系とする. $f \in L^2(X)$ が $f(Tx) = \lambda f(x)$ ($\lambda \in \mathbb{C}$) をみたすとき, λ を T の固有値, f を λ の固有関数という. T の固有値の全体を $S_p(T)$ で表わす.

定理 1.10 ハール確率測度 λ をもつ距離付け可能なコンパクトアーベル群を G とする. $G = \{n\theta; n \in \mathbb{N}\}$ をみたす $\theta \in G$ が存在したとする. G 上の同相写像 T は, $Tg = g + \theta$ ($g \in G$) をみたしているとき, 測度力学系 (G, T, λ) は *uniquely ergodic* で $S_p(T) = \{\chi(\theta); \chi \text{ は } G \text{ の指標}\}$ である.

証明] (G, T, λ) が *uniquely ergodic* であることは, $G = \{n\theta; n \in \mathbb{N}\}$ なることと, ハール測度の定義から明らかである. $\chi(Tx) = \chi(\theta)\chi(x)$ (χ は G の指標) が成立する. 逆に $f \in L^2(G)$ に対して $f(Tg) = c f(g)$ ($c \in \mathbb{C}$) が成立したとする. f は $f = \sum_{\chi} a_{\chi} \chi$ (χ は G の指標, $a_{\chi} \in \mathbb{C}$) なるフーリエ展開をもつ. $f(Tg) = \sum_{\chi} a_{\chi} \chi(\theta)\chi(g)$ である. フーリエ展開の一意性から, $ca_{\chi} = a_{\chi} \chi(\theta)$. よって $a_{\chi} \neq 0$ なるすべての χ について, $\chi(\theta) = c$ が成立する.

§ 2. 群拡大のエルゴード性

定義 11. (X, T, μ) は測度力学系, G はハール確率測度 λ をもつ距離づけ可能なコンパクト群, 写像 $\varphi: X \rightarrow G$ は可測であるとする. $T_\varphi(x, g) = (Tx, \varphi(x)g)$, $x \in X, g \in G$ によって $X \times G$ 上の $\mu \times \lambda$ -保測変換 T_φ を定義する. このとき測度力学系 $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ を (X, T, μ) の (G, φ, λ) による群拡大であるという.

定理 2.1 $(X, T, \mu), G, \lambda, \varphi$ は定義の中のごとくとする. 測度力学系 (X, T, μ) がエルゴード的であれば, 次の (1), (2), (3) は互いに同値である.

- (1) 群拡大 $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ はエルゴード的.
- (2) $X \times G$ 上の T_φ -不変確率測度 ν が $\nu|_X = \mu$ をみたすならば, $\nu = \mu \times \lambda$.
- (3) $I \neq \chi$ を G の n 次既約ユニタリ-表現であるとする. n 次行列 $f = (f_{ij})$ ($f_{ij} \in L^\infty(X, \mu)$, $i, j = 1, 2, \dots, n$) に対して,

$$f(Tx) = \chi(\varphi(x))f(x)$$

が成立するならば $f(x) = 0$ μ -a.s である.

証明] (1) \Rightarrow (2): 集合 $A = \{ \nu : \nu \text{ は } T_\varphi\text{-不変確率測度, } \nu|_X = \mu \}$ が $\mu \times \lambda$ 以外の点を含めば, $\mu \times \lambda$ 以外のエルゴード的な確率測度 ν をもつ. 実際, A は凸コンパクト集合 (弱位相に関して) であるから, A が $\mu \times \lambda$ 以外の点を含めば, 端点 $\nu \neq \mu \times \lambda$ を含む. ν がエルゴード的でなければ二つの異なる T_φ -不変確率測度 ν_1, ν_2 が存在して,

$$\nu = \alpha \nu_1 + (1-\alpha) \nu_2 \quad (0 < \alpha < 1)$$

と表わされる. 故に $\mu = \nu|_X = \alpha \nu_1|_X + (1-\alpha) \nu_2|_X$. 仮定によって (X, T, μ) はエルゴード的であるから, $\nu_1|_X = \nu_2|_X = \mu$. 故に $\nu_1, \nu_2 \in A$. これは ν が A の端点であることに反する. よ

よって ν はエルゴード的ではなくてはならない。

$\mu \times \lambda$ はエルゴード的であるから、定理1.2によつて、 $\mu \times \lambda$ -a.s. $(x, g) \in X \times G$ は quasi-regular で $\mu_{(x, g)} = \nu$ をみたす。同様にして、 ν -a.s. $(x, g) \in X \times G$ は quasi-regular で、 $\mu_{(x, g)} = \nu$ をみたす。 $\mu \times \lambda|_X = \nu|_X = \mu$ であるから、 $x_0 \in X$, $g_1, g_2 \in G$ が存在して、 $\mu_{(x_0, g_1)} = \mu \times \lambda$, $\mu_{(x_0, g_2)} = \nu$ となる。変換 $R: X \times G \rightarrow X \times G$ を、 $R(x, g) = (x, g g_1^{-1} g_2)$ ($x \in X, g \in G$) なるものとする。このときハール確率測度 λ は右移動に関して不変であるから、任意の $f \in C(X)$ に対して、

$$\begin{aligned} \int f d(\mu \times \lambda) &= \int R \cdot f d(\mu \times \lambda) \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} (R \cdot f)(T_\varphi^n(x_0, g_1)) \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(R T_\varphi^n(x_0, g_1)) \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} f(T_\varphi^n(x_0, g_2)). \end{aligned}$$

故に、 $\nu = \mu_{(x_0, g_2)} = \mu \times \lambda$ となる。これは矛盾である。

(2) \Rightarrow (1): 今、 $X \times G$ 上の T_φ -不変確率測度 ν_1, ν_2 に対して、

$$\mu \times \lambda = \alpha \nu_1 + (1-\alpha) \nu_2 \quad (0 < \alpha < 1)$$

が成立したとする。このとき、 $\mu = (\mu \times \lambda)|_X = \alpha \nu_1|_X + (1-\alpha) \nu_2|_X = \mu$ 。(2) により、 $\nu_1 = \nu_2 = \mu \times \lambda$ 。故に $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ はエルゴード的である。

(1) \Rightarrow (3): 今、 $f \neq 0$ ($f = (f_{ij})$, $f_{ij} \in L^\infty(X, \mu)$, $i, j = 1, 2, \dots, n$) と、 n 次既約ユニタリ表現 $\alpha \neq I$ に対して、 $f(Tx) = \alpha(\varphi(x))f(x)$ が成立したとする。ここで可測写像 $F: G \rightarrow GL(n, \mathbb{C})$ を、 $F(x, g) = \alpha(g^{-1})f(x)$ ($x \in X, g \in G$) によつて定義する。このとき、 $F \neq$ 定数行列。さらに、

$$\begin{aligned} F(T_\varphi(x, g)) &= F(Tx, \varphi(x)g) \\ &= \alpha(g^{-1})\alpha(\varphi(x)^{-1})f(Tx) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \chi(g^{-1}) \chi(\varphi(x)^{-1}) \chi(\varphi(x)) f(x) \\
 &= \chi(g^{-1}) f(x) \\
 &= F(x, g).
 \end{aligned}$$

故に, F は T_φ -不変である. これは $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ がエルゴード的であるという仮定(2)に矛盾する.

(3) \Rightarrow (1): $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ はエルゴード的でないと仮定する. このとき,

$$F(x, g) = F(T_\varphi(x, g)) \quad \mu \times \lambda - a.s.$$

さみたす 定数 $\neq F \in L^\infty(X \times G)$ が存在する. このとき, $\chi \neq I$ なる G の既約ユニタリ表現 χ が存在して, $f(x)$

$= \int F(x, g) \chi(g) d\lambda \neq$ 零行列 となる. 実際すべての $\chi \neq I$ に対して $f(x) \equiv$ 零行列ならば, セーター・ワイルの定理により, $\mu - a.s. x$ に対して $F(x, \cdot) \equiv$ 定数. このとき写像 $x \rightarrow F(x, \cdot)$ ($x \in X$) は, T -不変である. (X, T, μ) はエルゴード的だから, $F =$ 定数. これは矛盾である.

さらに,

$$\begin{aligned}
 f(Tx) &= \int F(Tx, g) \chi(g) d\lambda \\
 &= \int F(Tx, \varphi(x)g) \chi(\varphi(x)g) d\lambda \\
 &= \chi(\varphi(x)) \int F(T_\varphi(x, g)) \chi(g) d\lambda \\
 &= \chi(\varphi(x)) f(x) \quad (x \in X)
 \end{aligned}$$

(上の積分は成分ごとに行なったもの). 故に, 仮定(3)に矛盾するから, $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ はエルゴード的である.

定理 2.2 $(X, T, \mu), G, \varphi, T_\varphi$ は定理 2.1 と同じであるとする. とくに, $\varphi: X \rightarrow G$ は $\mu - a.s.$ 連続であると仮定する. このとき, 定理 2.1 の条件(1), (2), (3) は次の条件(4)と同値であ

る。

(4) $(X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda)$ は $((X, T, \mu)$ と projection $\pi: X \times G \rightarrow X$ に関して) relatively uniquely ergodic である。

証明] 定理 1.7 によって (4) \Rightarrow (1) は明らか (φ が μ -a.s. 連続であることは使わない)。

(2) \Rightarrow (4): 可測力学系 (X, T) , $(X \times G, T_\varphi)$ の完備化とそれぞれ (\bar{X}, \bar{T}) , $(\bar{X} \times \bar{G}, \bar{T}_\varphi)$ で表わす。写像 $\pi: X \times G \rightarrow X$, 写像 $\bar{\pi}: (X \times G)^\mathbb{N} \rightarrow X^\mathbb{N}$ は, それぞれ自然な射影とする。 $\bar{X} \times \bar{G}$ 上の \bar{T}_φ -不変確率測度 ν が $\bar{\pi}\nu = \mu$ をみたすならば, $\nu = \mu \times \lambda$ に限ることを言う。 X のボレル集合 X_0 を, $T X_0 \subset X_0$, $\mu(X_0) = 1$, さらに $\mathcal{P}|_{X_0}$ は連続となるように選ぶ。 $\bar{\pi}\nu = \mu$ だから, $\nu(\bar{\pi}^{-1}(X_0) \cap \overline{(X \times G)}) = 1$ 。

$$(*) \quad \bar{\pi}^{-1}(X_0) \cap \overline{(X \times G)} \subset X_0 \times G$$

が成立したとする。このとき, $\nu(X_0 \times G) = 1$. 故に $\nu = \mu \times \lambda$ を得る。

今から (*) を示す。任意の点 $(x, g) \in \bar{\pi}^{-1}(X_0) \cap \overline{(X \times G)}$ ($x \in X^\mathbb{N}$, $g \in G^\mathbb{N}$) をとる。 $(x, g) \in \bar{\pi}^{-1}(X_0)$ であるから $x(n) = T^n x(0)$ ($n \in \mathbb{N}$)。 $\overline{(X \times G)}$ の定義より, $X_0 \times G$ の点列 $\{(x^k, g^k)\}_{k=1}^\infty$ が存在して $(x^k, g^k) \rightarrow (x, g)$ ($k \rightarrow \infty$) となる。

$$T_\varphi^n(x^k, g^k) = (T^n x^k, \varphi(T^{n-1} x^k) \varphi(T^{n-2} x^k) \dots \varphi(x^k) g^k) \quad (n \in \mathbb{N}, k \in \mathbb{N})$$

であるから, すべての $m \in \mathbb{N}$ に対して,

$$T^n x^k \rightarrow T^n x(0) \quad (k \rightarrow \infty)$$

$$\varphi(T^{n-1} x^k) \varphi(T^{n-2} x^k) \dots \varphi(x^k) g^k \rightarrow g(n) \quad (k \rightarrow \infty).$$

$T^{n-1} x^k, T^{n-2} x^k, \dots, x^k \in X_0$ ($k \in \mathbb{N}$) かつ $T^i x(0) \in X_0$ ($i=0, 1, 2, \dots, n-1$) であるから, $\mathcal{P}|_{X_0}$ の連続性より

$$g(n) = \varphi(T^{n-1} x(0)) \varphi(T^{n-2} x(0)) \dots \varphi(x(0)) g(0) \quad (n \in \mathbb{N}).$$

故に, $(x, g) \in X_0 \times G$ となり (*) は証明された。

定理 2.3

任意の整数 $k \geq 0$ と $k+1$ 個の距離付け可能なコンパクト連結アーベル群 G_0, G_1, \dots, G_k を考える. 写像 $\varphi_i: G_{i-1} \rightarrow \text{int } G_i$ ($i=1, \dots, k$) は準同型で, $\theta \in G_0$ は $\{\overline{n\theta} : n \in \mathbb{N}\} = G_0$ をみたすとする. 今, 直積位相群 $G_0 \times G_1 \times \dots \times G_k$ 上のアフィン変換 T_k を,

$$T_k(g_0, g_1, \dots, g_k) = (g_0 + \theta, g_1 + \varphi_1(g_0), \dots, g_k + \varphi_k(g_{k-1}))$$

$$(g_i \in G_i, i=0, 1, \dots, k)$$

なるものとするれば, 位相力学系 $(G_0 \times G_1 \times \dots \times G_k, T_k, \lambda_0 \times \lambda_1 \times \dots \times \lambda_k)$ (ただし, λ_i ($i=0, 1, \dots, k$) は G_i のハール確率測度) は *uniquely ergodic* である.

[証明] k に関する帰納法によって証明される. $k=0$ のときは, 定理 1.10 によって (G_0, T_0, λ_0) は *uniquely ergodic* である. $k-1$ のとき $(G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1}, T_{k-1}, \lambda_0 \times \lambda_1 \times \dots \times \lambda_{k-1})$ が *uniquely ergodic* であると仮定する. 写像 $\varphi: G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1} \rightarrow G_k$ を $\varphi(g_0, g_1, \dots, g_{k-1}) = \varphi_k(g_{k-1})$ ($g_i \in G_i, i=0, 1, \dots, k-1$) によって定義する. このとき $(G_0 \times G_1 \times \dots \times G_k, T_k, \lambda_0 \times \lambda_1 \times \dots \times \lambda_k)$ は $(G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1}, T_{k-1}, \lambda_0 \times \lambda_1 \times \dots \times \lambda_{k-1})$ の (G_k, φ) による群拡大である. 結論を得るために, 定理 2.1 の条件 (3) が成立することを示す. 条件 (3) が成立したとすれば, 定理 1.8 によって $(G_0 \times G_1 \times \dots \times G_k, T_k, \lambda_0 \times \lambda_1 \times \dots \times \lambda_k)$ は *uniquely ergodic* となる. 従って, 今から (3) が成立することを証明する.

今, $f(T_{k-1}g) = \chi(\varphi(g))f(g)$ ($g \in G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1}$) をみたす $0 \neq f \in L^\infty(G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1})$ と, G_k の指標 $\chi \neq 1$ が存在すると仮定する. 但し φ_k を φ と記す. $G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1}$ 上の準同型 τ を,

$$\tau(g_0, g_1, \dots, g_{k-1}) = (g_0, g_1 + \varphi_1(g_0), \dots, g_{k-1} + \varphi_{k-1}(g_{k-2}))$$

$$(g_i \in G_i, i=0, 1, \dots, k-1)$$

で定義し, $G_0 \times G_1 \times \dots \times G_k$ の元 $(\theta, 0, \dots, 0)$ を θ で表わす. このとき, $T_{k-1}g = \tau g + \theta$ ($g \in G_0 \times G_1 \times \dots \times G_{k-1}$). f は,

$$f = \sum_{\xi} a_{\xi} \xi \quad (\xi \text{ は } G_0 \times G_1 \times \cdots \times G_{k-1} \text{ の指標, } a_{\xi} \in \mathbb{C})$$

なるフーリエ展開をもつ。 $f(T_{k-1}g) = \chi(\varphi(g))f(g)$ ($g \in G_0 \times G_1 \times \cdots \times G_{k-1}$) であるから、

$$\sum_{\xi} a_{\xi} \xi(\theta) \xi_{\tau}(g) = \sum_{\xi} a_{\xi} \chi(\varphi(g)) \xi(g)$$

ただし $\xi_{\tau}(g) = \xi(\tau g)$ 。フーリエ展開の一意性により、 $a_{\xi} \xi(\theta) = a_{\chi_{\varphi}^{-1} \xi_{\tau}}$ (ただし $\chi_{\varphi}(g) = \chi(\varphi(g))$)。故に

$$|a_{\xi}| = |a_{\chi_{\varphi}^{-1} \xi_{\tau}}| = |a_{\chi_{\varphi}^{-1} \chi_{\varphi}^{-1} \xi_{\tau^2}}| = \cdots$$

バウセルの不等式によって、 $\sum_{\xi} |a_{\xi}|^2 < \infty$ 。 $f \neq 0$ だから $a_{\xi} \neq 0$ なる ξ がとれる。このとき、

$$(*) \quad \xi = \chi_{\varphi}^{-1} \chi_{\varphi}^{-1} \cdots \chi_{\varphi}^{-1} \xi_{\tau^n}$$

なる $n \geq 1$ が存在する。 $G_0 \times G_1 \times \cdots \times G_{k-1}$ の指標 ξ は G_i の指標 ξ_i を用いて

$$\begin{aligned} \xi(g) &= \xi_0(g_0) \xi_1(g_1) \cdots \xi_{k-1}(g_{k-1}) \\ (g &= (g_0, g_1, \dots, g_{k-1}), g_i \in G_i, i=0, 1, \dots, k-1) \end{aligned}$$

で表わされる。 $\xi_0(g_0) \cdots \xi_{k-2}(g_{k-2}) = A(g_0, \dots, g_{k-2})$ とおくと、 $\xi(g) = \xi_{k-1}(g_{k-1}) \cdot A(g_0, \dots, g_{k-2})$ と書ける。同様な方法によって、 $\xi_{\tau^n}(g) = \xi_{k-1}(g_{k-1}) \cdot B(g_0, \dots, g_{k-2})$ 、 $\chi_{\varphi^i}(g) = \chi(\varphi_k(g_{k-1})) \times C_i(g_0, \dots, g_{k-2})$ ($i=0, 1, \dots, k-1$) と表わすことができる。この表わし方を使ったとき(*)は

$$(**) \quad \xi_{k-1}(g_{k-1}) = \chi(\varphi_k(g_{k-1}))^{-n} \xi_{k-1}(g_{k-1}) D(g_0, \dots, g_{k-2})$$

と書ける。(**) から $\chi(\varphi_k(g_{k-1}))^n = 1$ を得る。 $\varphi_k G_{k-1} = G_k$ だから、 $\chi^n = 1$ 。 G_k は連結であるから、 $\chi = 1$ である。故に定理2.1の条件(3)が成立した。

定義12

実数列 $\{\alpha_n\}_{n=0}^{\infty}$ ($0 \leq \alpha_n < 1$) が、

m に関して一様に

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} I_{[0,t)}(\alpha_{n+m}) = t \quad (\forall t \in [0,1))$$

をみたすとき，数列 $\{\alpha_n\}_{n=0}^{\infty}$ は *well distributed* であるという。
 $x \in \mathbb{R}$ に対して， $[x]$ は x を越えない最大の整数とし， $\{x\} = x - [x]$ と定義する。

定理 2.4

$P(x)$ (\neq 定数) を最高係数が無理数の実係数多項式とする。自然な射影 $\pi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}/\mathbb{Z}$ に対して， $\tilde{P}(n) = \pi P(n)$ とおく。このとき，写像 $\tilde{P}: \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{R}/\mathbb{Z}$ に対応する位相力学系は，*uniquely ergodic* で $\{\tilde{P}(n)\}_{n=0}^{\infty}$ は *well distributed* である。

証明] $P(x) = a_k x^k + a_{k-1} x^{k-1} + \dots + a_1 x + a_0$ と表わすとき，剰余の定理を利用して

$$P(n) = b_k \binom{n}{k} + b_{k-1} \binom{n}{k-1} + \dots + b_1 \binom{n}{1} + b_0 \binom{n}{0}$$

と表わすことができる。 $b_k = k! a_k$ であるから， b_k は無理数である。定理 2.3 において， $G_0 = G_1 = \dots = G_{k-1} = \mathbb{R}/\mathbb{Z}$ ， $\theta = b_k$ として，写像 $\varphi_i: G_{i-1} \rightarrow G_i$ ($1 \leq i \leq k-1$) は恒等写像とする。

$$T(x_0, x_1, \dots, x_k) = (x_0 + b_k, x_1 + x_0, \dots, x_{k-1} + x_{k-2})$$

$$(x_i \in \mathbb{R}/\mathbb{Z}, 0 \leq i \leq k-1)$$

によって写像 $T: (\mathbb{R}/\mathbb{Z})^k \rightarrow (\mathbb{R}/\mathbb{Z})^k$ を定義する。このとき， $((\mathbb{R}/\mathbb{Z})^k, T, \lambda^k)$ は *uniquely ergodic* である (ただし λ は， \mathbb{R}/\mathbb{Z} 上のハール確率測度)。写像 $\pi_k(x_0, \dots, x_{k-1}) = x_{k-1}$ ($x_i \in \mathbb{R}/\mathbb{Z}$ ， $i=0, 1, \dots, k-1$) によって

$$\tilde{P}(n) = \pi_k(T^n(b_{k-1}, \dots, b_1))$$

を得るから，定理 1.6 によって， $\tilde{P}(n)$ は *uniquely ergodic* であることがわかる。後半の証明は定理 1.4 から容易にえられる。

定義 13

直積位相空間 $\mathbb{Z}_2 = \{0, 1\}^{\mathbb{N}}$ に次のようにして群構造を定義する。 $x, y \in \mathbb{Z}_2$ ($x = (x_0, x_1, \dots)$, $y = (y_0, y_1, \dots)$) に対して, $z = (z_0, z_1, \dots) = x + y$ は,

$$\begin{aligned} z_0 &= x_0 + y_0 \pmod{2} \\ t_1 &= (x_0 + y_0 - z_0) / 2 \\ z_n &= x_n + y_n + t_n \pmod{2} \\ t_{n+1} &= (x_n + y_n + t_n - z_n) / 2 \end{aligned} \quad \left. \vphantom{\begin{aligned} z_0 &= x_0 + y_0 \pmod{2} \\ t_1 &= (x_0 + y_0 - z_0) / 2 \\ z_n &= x_n + y_n + t_n \pmod{2} \\ t_{n+1} &= (x_n + y_n + t_n - z_n) / 2 \end{aligned}} \right\} (n \geq 1)$$

なるものとする。実際に, 群 \mathbb{Z}_2 はコンパクト・アーベル群であることが容易にわかる。このような位相群 \mathbb{Z}_2 は 2-進群であるとよばれる。 $n \in \mathbb{N}$ に対して, 組 (e_0, e_1, \dots) ($e_i \in \{0, 1\}$, $i \in \mathbb{N}$) が一意的に存在して, $n = \sum_{i=0}^{\infty} e_i 2^i$ と表わすことができる。従って, $n \mapsto (e_0, e_1, \dots)$ なる対応によって, n と (e_0, e_1, \dots) を同一視する。

定理 2.5

\mathbb{Z}_2 を 2 進数群, $\{-1, 1\}$ を剰余群とする変換, $T: \mathbb{Z}_2 \rightarrow \mathbb{Z}_2$ を $T(x) = x + 1$ ($x \in \mathbb{Z}_2$, $1 = (1, 0, 0, \dots)$) によって写像 $\varphi: \mathbb{Z}_2 \rightarrow \{-1, 1\}$ を

$$\varphi(x) = \begin{cases} (-1)^{\min\{n: x_n = 0\} + 1} & x \neq (1, 1, \dots) \\ 1 & x = (1, 1, \dots) \end{cases}$$

によって定義する。このとき測度力学系 $(\mathbb{Z}_2, T, \lambda)$ の $(\{-1, 1\}, \varphi)$ による群拡大 $(\mathbb{Z}_2 \times \{-1, 1\}, T_\varphi, \lambda \times \nu)$ は uniquely ergodic である (ただし, λ, ν はそれぞれ $\mathbb{Z}_2, \{-1, 1\}$ 上のハール確率測度である)。さらに写像 $\pi: \mathbb{Z}_2 \times \{-1, 1\} \rightarrow \{-1, 1\}$ は, 自然な射影とするとき, 関数 $n \mapsto \pi(T_\varphi^n(0, 1))$ は uniquely ergodic である。この関数は, Morse sequence と呼ばれている。

証明] $f(x+1) = \varphi(x)f(x)$ (λ -a.s.) をみたす \mathbb{Z}_2 上の有界可測関数 f があつたとする。 $|f(x+1)| = |f(x)|$ で $(\mathbb{Z}_2, T, \lambda)$ は

エルゴード的であるから、 $|f(x)| = \text{定数 } (\lambda - a.s.)$. 一般性を失うことなく、 $|f(x)| = 1$ ($\lambda - a.s.$) と仮定できる。任意の $0 < \varepsilon < \frac{1}{2}$ に対して $n \in \mathbb{N}$ と

$$\int |f(x) - g(x)|^2 d\lambda < \varepsilon$$

をみたす \mathbb{Z}_2 上の有界関数 $g(x) = g(x_0, x_1, \dots, x_{n-1})$ が存在する (ここで g は $(x_0, x_1, \dots, x_{n-1})$ だけに意味のある関数である)。

$x = (x_0, x_1, \dots) \in \mathbb{Z}_2$ が $x_n = x_{n+1} = 0$ をみたすとき、

$$\prod_{i=0}^{2^{n+1}-1} \varphi(x+i) = -1 \quad (\varphi(x+i) \text{ の } i \text{ は } \mathbb{Z}_2 \text{ の点})$$

が成立する。実際 $x' = (x_0, x_1, \dots, x_{n+1}, 0, 0, \dots)$ とおけば、 $0 < x' < 2^n$ かつ

$$\begin{aligned} \prod_{i=0}^{2^{n+1}-1} \varphi(x+i) &= \prod_{i=0}^{2^{n+1}-1} \varphi(x'+i) \\ &= \prod_{i=0}^{2^{n+1}-x'-1} \varphi(x'+i) \cdot \prod_{i=2^{n+1}-x'-1}^{2^{n+1}-1} \varphi(x'+i) \\ &= \prod_{i=x'}^{2^{n+1}-1} \varphi(i) \cdot \prod_{i=0}^{x'-1} \varphi(2^{n+1}+i) \\ &= \prod_{i=0}^{2^{n+1}-1} \varphi(i) \\ &= \prod_{i=0}^{2^n-1} \varphi(i) \cdot \prod_{i=0}^{2^n-1} \varphi(2^n+i) \\ &= \left(\prod_{i=0}^{2^n-1} \varphi(i) \right)^2 (-1) \\ &= -1. \end{aligned}$$

これを使ったとき、 $f(x+2^{n+1}) = -f(x)$ をうる。故に、 $\varepsilon > 0$

$$\begin{aligned} \varepsilon &> \int_{x_n=0} |f(x) - g(x)|^2 d\lambda \\ &= \int_{x_n=x_{n+1}=0} (|f(x) - g(x)|^2 - |f(x) + g(x)|^2) d\lambda \\ &= \int_{x_n=x_{n+1}=0} 2|f(x)|^2 d\lambda \\ &= \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

これは矛盾である。故に関数方程式 $f(x+1) = \varphi(x) f(x)$ (λ -a.s) をみたす有界可測関数 $f(\neq 0)$ は存在しない。従って、定理 2.2 から T_φ は *uniquely ergodic* であることがえられる。定理 2.5 の後半は、定理 1.6 より明らかである。

定理 2.6 $(\mathbb{Z}_2, T, \{f^{-1}, 1\})$ は定理 2.5 と同じであるとする。特に関数 $\varphi(x)$ は次の形のものとする。

$$\varphi(x) = \begin{cases} (-1)^{\max\{n; x_n = 0\} - 1} & x = (1, 1, \dots) \\ 1 & x = (1, 1, \dots) \end{cases}$$

このとき、 $(\mathbb{Z}_2, T, \lambda)$ の $(f^{-1}, 1, \varphi)$ による群拡大 $(\mathbb{Z}_2 \times \{f^{-1}, 1\}, T_\varphi, \lambda \times \nu)$ は *uniquely ergodic* である。さらに、 \mathbb{N} 上の関数 $n \mapsto \pi(T_\varphi^n(0, 1))$ も *uniquely ergodic* である。(この関数は Rudin-Shapiro sequence とよばれている。)

証明は定理 2.5 と同様にしてできる。

§ 3 群拡大と disjointness.

定義 14 $(X, T, \lambda), (X', T', \lambda')$ は測度力学系とする.

(X', T', λ') が (X, T, λ) 上で可解であるとは, $n \in \mathbb{N}$ と測度力学系の列 (X_i, T_i, λ_i) ($i=0, 1, \dots, n$), とコンパクト・アベル群 G_i ($i=1, 2, \dots, n$), さらに可測写像 $\varphi_i: X_{i-1} \rightarrow G_i$ ($i=1, 2, \dots, n$) が存在して,

$(X_0, T_0, \lambda_0) = (X, T, \lambda), (X_n, T_n, \lambda_n) = (X', T', \lambda')$ で (X_i, T_i, λ_i) は $(X_{i-1}, T_{i-1}, \lambda_{i-1})$ の (G_i, φ_i) による群拡大 ($1 \leq i \leq n$) となることである.

定理 3.1 $(X, T, \mu), (Y, S, \nu)$ は測度力学系とする. $(X', T', \mu'), (Y', S', \nu')$ はともにエルゴード的な測度力学系で, それぞれ $(X, T, \mu), (Y, S, \nu)$ 上で可解であるとする. このとき,

$$(X', T', \mu') \perp\!\!\!\perp (Y', S', \nu')$$

\Leftrightarrow

$$(X, T, \mu) \perp\!\!\!\perp (Y, S, \nu), \text{ かつ } S_p(T') \cap S_p(S') = \{1\}$$

証明 $(X', T', \mu') \perp\!\!\!\perp (Y', S', \nu')$ のとき, $(X, T, \mu) \perp\!\!\!\perp (Y, S, \nu)$ であることが知られている ([2]) から \Leftarrow を示せば十分である.

証明に対して, $(X', T', \mu'), (Y', S', \nu')$ がそれぞれ, 次のようなものの場合に帰着される. $(X', T', \mu') = (X \times G, T_\varphi, \mu \times \lambda_G), (Y', S', \nu') = (Y \times H, S_\psi, \nu \times \lambda_H)$ とおく. ただし, G, H は, 距離付け可能なコンパクト・アベル群, λ_G, λ_H はそれぞれ G, H 上のハール確率測度, $\varphi: X \rightarrow G, \psi: X \rightarrow H$ はともに可測とする. P は $X \times G \times Y \times H$ 上の $T_\varphi \times S_\psi$ -不変確率測度で, $P|_{X \times G} = \mu \times \lambda_G, P|_{Y \times H} = \nu \times \lambda_H$ をみたしておくとする. このような P に対して $P = \mu \times \lambda_G \times \nu \times \lambda_H$ を示せば

よい。このためには任意の $a \in C(X)$, $b \in C(Y)$, G, H 上の指標 ξ および η に対して

$$\begin{aligned} (\#) \quad & \int a(x) \xi(y) \bar{b}(y) \bar{\eta}(h) dP(x, y, h) \\ & = \int a(x) \xi(y) \bar{b}(y) \bar{\eta}(h) d\mu(x) d\lambda_G(y) d\nu(y) d\lambda_H(h) \end{aligned}$$

を示せばよい。TMS であるから、 $P_{1 \times X \times Y} = \mu \times \nu$ となっている。故に $\xi = \eta = 1$ のときには (#) は成立している。 $\xi \neq 1$ または $\eta \neq 1$ が成立する場合について (#) の左辺が 0 になることをいえばよい。

$$\begin{aligned} A &= \int a \xi \bar{b} \bar{\eta} dP^2 \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N^2} \left| \int \sum_{n=0}^{N-1} T_\varphi^n(a\xi) S_\psi^n(b\eta) dP \right|^2 \\ &\leq \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N^2} \int \left| \sum_{n=0}^{N-1} T_\varphi^n(a\xi) S_\psi^n(\bar{b}\bar{\eta}) \right|^2 dP \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \operatorname{Re} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \int T_\varphi^n(a\xi) \bar{a}\bar{\xi} S_\psi^n(\bar{b}\bar{\eta}) b\eta dP \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \operatorname{Re} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \int a(T^n x) \bar{a}(x) \xi \left(\sum_{i=0}^{n-1} \varphi T^i x \right) \\ &\quad \times \bar{b}(S^n y) \bar{b}(y) \bar{\eta} \left(\sum_{i=0}^{n-1} \psi S^i y \right) dP \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \operatorname{Re} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \int T_\varphi^n(a\xi) \bar{a}\bar{\xi} d(\mu \times \lambda_G) \\ &\quad \times \int S_\psi^n(\bar{b}\bar{\eta}) b\eta d(\nu \times \lambda_H) \end{aligned}$$

ここで正定値関数 $\alpha: \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{R}$, $\beta: \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{R}$ と

$$\alpha(n) = \begin{cases} \int T_\varphi^n(a\xi) \bar{a}\bar{\xi} d(\mu \times \lambda_G) & n \geq 0 \\ \int T_\varphi^{-n}(\bar{a}\bar{\xi}) a\xi d(\mu \times \lambda_G) & n < 0 \end{cases}$$

$$\beta(n) = \begin{cases} \int S_\psi^n(\bar{b}\bar{\eta}) b\eta d(\nu \times \lambda_H) & n \geq 0 \\ \int S_\psi^{-n}(\bar{b}\bar{\eta}) b\eta d(\nu \times \lambda_H) & n < 0 \end{cases}$$

で定めると、区間 $[0, 1)$ 上のスベクトル測度 $\Lambda_\alpha, \Lambda_\beta$ で、

$$\alpha(n) = \int e^{2\pi i n x} d\Lambda_\alpha(x) \quad n \in \mathbb{Z}$$

$$\beta(n) = \int e^{2\pi i n x} d\Lambda_\beta(x) \quad n \in \mathbb{Z}$$

を満たすものが存在する。このとき

$$\begin{aligned} & \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \int T_\varphi^n(a\xi) \overline{a\xi} d(\mu \times \lambda_\varphi) \int S_\psi^n(b\eta) b\eta d(\nu \times \lambda_\psi) \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \alpha(n) \overline{\beta(n)} = \lim_{N \rightarrow \infty} \int \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} e^{2\pi i n(x-y)} d\Lambda_\alpha(x) d\Lambda_\beta(y) \\ &= \int_{x=y} d\Lambda_\alpha(x) d\Lambda_\beta(y) \\ &= \sum_{[0,1)} \Lambda_\alpha(\{x\}) \Lambda_\beta(\{x\}) \end{aligned}$$

$\Lambda_\alpha(\{x\}) > 0, \Lambda_\beta(\{x\}) > 0$ ならば、 $e^{2\pi i x} \in S_p(T_\varphi) \cap S_p(S_\psi)$
 $= \{1\}$ であるから、 $\Lambda_\alpha(\{x\}) \Lambda_\beta(\{x\}) > 0$ なるのは $x=0$ の
 ときだけである。以上によって $A=0$ が示された。

§ 4 一様分布の誤差評価

定義 15 前と同じように, X はコンパクト距離空間, 写像

$T: X \rightarrow \text{onto } X$ は, 同相写像とする. 連続関数 $\varphi: X \times \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{R}$ が

$$\varphi(x, n+m) = \varphi(x, n) + \varphi(T^n x, m) \quad (x \in X, n, m \in \mathbb{Z})$$

をみたすとき, φ はコサイクルであるという. 連続関数 $\varphi: X \times \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{R}$ に対して

$$\varphi(x, n) = f(T^n x) - f(x) \quad (x \in X, n \in \mathbb{Z})$$

をみたす連続関数 $f: X \rightarrow \mathbb{R}$ が存在するとき, φ はコバウンダリーであるという.

定理 4.1 (X, T) が minimal で可逆な ($T: X \rightarrow X$ は同相写像) 位相力学系であるとする. このとき任意の有界なコサイクルはコバウンダリーである.

証明 連続関数 $\varphi: X \times \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{R}$ は (X, T) の有界なコサイクルとする. 変換 $T_\varphi: X \times \mathbb{R} \rightarrow X \times \mathbb{R}$ を

$$T_\varphi(x, t) = (Tx, t + \varphi(x, 1)) \quad (x \in X, t \in \mathbb{R})$$

により定義する. 明らかに,

$$T_\varphi^n(x, t) = (T^n x, t + \varphi(x, n))$$

である. 任意の $x_0 \in X$ に対して

$$X_0 = \overline{\{T_\varphi^n(x_0, 0) ; n \in \mathbb{Z}\}}$$

とおく. このとき φ は連続関数だから, X_0 は有界閉集合; i.e., X_0 はコンパクトである. 故に (Ω_0, T_φ) が minimal である T_φ -不変 ($T_\varphi \Omega_0 = \Omega_0 \neq \emptyset$) な X_0 の部分集合が存在する. 写像 $\pi: X \times \mathbb{R} \rightarrow X$ は自然な射影とすると, $\pi T_\varphi = T$ (on $X \times \mathbb{R}$)

であるから、 $\pi \Omega = X$ がえられる。今から φ はコバウンダリーであることを示す。任意の $x \in X$ に対して、 $(x, t) \in \Omega$ をみたす $t \in \mathbb{R}$ は唯一つであることを注意せよ。実際に、 $(x, t_1), (x, t_2) \in \Omega$ で $t_1 \neq t_2$ なるものがあつたとする。 (Ω, T_φ) は minimal であるから、 $T_\varphi^{k_n}(x, t_1) \rightarrow (x, t_2)$ ($n \rightarrow \infty$) とできる。

$$T_\varphi^{k_n}(x, t_1) = (T^{k_n}x, t_1 + \varphi(x, k_n)) \text{ であるから,}$$

$$\varphi(x, k_n) \rightarrow t_2 - t_1 \quad (n \rightarrow \infty).$$

故に、 $T_\varphi^{k_n}(x, t_2) \rightarrow (x, t_2 - (t_2 - t_1)) \in \Omega$ として、

$$T_\varphi^{k_n}(x, t_1 + (t_2 - t_1)) \rightarrow (x, t_2 + 2(t_2 - t_1)) \in \Omega.$$

このことをくり返すとき、無限大に発散する列 $\{t_2 + n(t_2 - t_1)\}$ が存在する。これは、 Ω がコンパクトであることに反する。

任意の $x \in X$ に対して $(x, t) \in \Omega$ なる t を $t = f(x)$ とおく。このとき Ω はコンパクトであるから、 f は連続である。実際に、 $\pi: \Omega \rightarrow X$ は上への同型写像であるから、 $\pi^{-1}(x) = (x, f(x))$ ($x \in X$) より求まる。今、任意の $x \in X$ と任意の $n \in \mathbb{Z}$ に対して、

$$T_\varphi^n(x, f(x)) = (T^n x, f(T^n x) + \varphi(x, n)).$$

故に、 $f(x) = f(T^n x) + \varphi(x, n)$; i.e. φ はコバウンダリーであることが得られた。

定理 4.2 θ は無理数、 α は実数で、 $0 < t < 1$ とする。

このとき次は同値である。

$$\sup \left| \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\alpha + n\theta\}) - N_t \right| < \infty$$

\Leftrightarrow

$k \in \mathbb{Z}$ が存在して、 $t = \{k\theta\}$ と表わせる。

証明 \Leftarrow : $k \in \mathbb{Z}$ が存在して $t = \{k\theta\}$ であるとする。このとき、任意の $\beta \in \mathbb{R}$ 、任意の $N \geq 0$ に対して

$$(*) \quad \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + nk\theta\}) = \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + nt\}).$$

$\beta - t < r \leq \beta + (N-1)t$ をみたす任意の整数 r に対して, $\beta + nt \in [r, r+t)$ をみたす n (但し, n は $0 \leq n \leq N$ をみたす整数) が唯一つ存在する. また, これ以外の整数 r に対しては, このような n は存在しない. 故に

$$\begin{aligned} \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + nt\}) &= \sum_{r \in \mathbb{Z}} \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[r, r+t)}(\beta + nt) \\ &= \sum_{r \in \mathbb{Z}} \mathbb{1}_{\beta - t < r \leq \beta + (N-1)t} = [Nt] \text{ or } [Nt] + 1 \end{aligned}$$

他方, (4)の左辺は次のように計算できる.

$$\begin{aligned} \int_0^1 \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + nt\}) d\beta &= \sum_{n=0}^{N-1} \int_0^1 \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + nt\}) d\beta \\ &= N \int_0^1 \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta\}) d\beta \\ &= Nt. \end{aligned}$$

故に, $|\sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + nt\}) - Nt| \leq 1$.

$k > 0$ のとき, 任意の, $0 < \alpha < 1$ に対して,

$$\begin{aligned} (*) \quad & \left| \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\alpha + n\theta\}) - Nt \right| \\ & \leq \sum_{r=0}^{k-1} \left| \sum_{n=0}^{\lfloor \frac{N-r-1}{k} \rfloor} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\alpha + r\theta + nk\theta\}) - \left(\left\lfloor \frac{n-r-1}{k} \right\rfloor + 1 \right) t \right| \\ & \leq k < \infty \end{aligned}$$

$k < 0$ のときは, θ の代わりに $-\theta$ とおいて, $t = \{(-k)(-\theta)\}$ について上と同じようにして (*) を得る.

\Rightarrow : $\sup \left| \sum_{n=0}^{N-1} \mathbb{1}_{[0,t)}(\{\alpha + n\theta\}) - Nt \right| < \infty$, 及び任意の $k \in \mathbb{Z}$ に対して, $\tau \neq \{k\theta\}$ と仮定して, 矛盾を導びけばよい.

区間 $[0,1)$ から $\{0,1\}^{\mathbb{Z}}$ への $1-1$ 可測写像 ξ, ξ_1, ξ_2 を, 次のように定義する. 任意の $\beta \in [0,1)$ に対して,

$$\begin{aligned} \xi(\beta) &= (\mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + n\theta\}); n \in \mathbb{Z}), \\ \xi_1(\beta) &= (\mathbb{1}_{[0,t)}(\{\beta + n\theta\}); n \in \mathbb{Z}), \end{aligned}$$

$$\xi_2(\beta) = (I_{[0,t]}(\{\beta + n\theta\}); n \in \mathbb{Z}).$$

$[0,1)$ の可測集合

$$B_1 = \{\beta \in [0,1); \xi(\beta) \neq \xi_1(\beta)\}, B_2 = \{\beta \in [0,1); \xi(\beta) \neq \xi_2(\beta)\}$$

に対して,

$$B_0 = [0,1) \setminus (B_1 \cup B_2), X = \xi([0,1) \cup \xi_1(B_1) \cup \xi_2(B_2))$$

とおく. このとき X は, 閉集合である. 実際 $\{\xi(\beta_k)\}_{k=1}^{\infty}$ は, $\xi([0,1)$ の収束列で $\xi(\beta_k) \rightarrow x \in \{0,1\}^{\mathbb{Z}}$ ($k \rightarrow \infty$) であるとする. $[0,1)$ はコンパクトであるから, $\beta_{k_i} \rightarrow \beta \in [0,1]$ ($i \rightarrow \infty$) なる部分列 $\{\beta_{k_i}\}$ が存在する. $\beta \in B_0$ のとき, すなわち $\{\beta + n\theta\} \neq 0, \{\beta + n\tau\} \neq \tau$ ($n \in \mathbb{Z}$) であるとき, $\xi(\beta_k) \rightarrow \xi(\beta)$ ($k \rightarrow \infty$) である. 故に, $x \in X$. また $\beta \in B_1$ のとき, すなわち $\{\beta + n_0\theta\} \neq 0$ なる $n_0 \in \mathbb{Z}$ が存在する. このとき, 仮定より $\{\beta + n\theta\} \neq \{0, \tau\}$ ($n_0 \neq \forall n \in \mathbb{Z}$) が成立する. 故に部分列 $\{k_i^1\} \subset \{k_i\}$ が存在して $\xi(\beta_{k_i^1}) \rightarrow \xi(\beta)$ ($i \rightarrow \infty$), あるいは $\xi(\beta_{k_i^1}) \rightarrow \xi_1(\beta)$ ($i \rightarrow \infty$) が成立する. $\beta = 1$ のときも同様にして $\xi(\beta_k) \rightarrow \xi(0)$ あるいは $\xi_1(0)$ に収束する. 故に $x \in X$. $\beta \in B_2$ のときも同様にして $x \in X$. 従って $\overline{\xi([0,1))} \subset X$. 同様な方法で $\overline{\xi_1(B_1)} \subset X, \overline{\xi_2(B_2)} \subset X$ が得られる. これは, X が閉集合であることを示している.

変換 $T: \{0,1\}^{\mathbb{Z}} \rightarrow \{0,1\}^{\mathbb{Z}}$ は推移変換であるとき, $TX = X$ なることは容易にえられる. ところで位相力学系 (X, T) は minimal である. このことは容易にえられる. また θ は無理数だから任意の $\beta \in [0,1)$ に対して $\{\beta + n\theta; n \in \mathbb{Z}\}$ は $[0,1)$ で稠密である. 故に任意の $\gamma \in [0,1)$ に対して, $\{\beta + n_i\theta\} \uparrow \gamma$ ($i \rightarrow \infty$) なる \mathbb{N} の部分列 $\{n_i\}$ が存在する. さらに $\{\beta + n_i\theta\} \uparrow \gamma$, あるいは $\{\beta + n_i\theta\} \downarrow \gamma$ なる部分列をとることもできる. このとき,

$$\xi(\{\beta + n_i\theta\}) \rightarrow \begin{cases} \xi(\gamma) & \gamma \in B_0 \\ \xi(\gamma) & \gamma \in B_1 \text{ かつ } \{\beta + n_i\theta\} \downarrow \gamma \\ \xi(\gamma) & \gamma \in B_2 \text{ かつ } \{\beta + n_i\theta\} \uparrow \gamma \end{cases}$$

$$\begin{cases} \xi_1(\gamma) & \gamma \in B_1 \text{ かつ } \{\beta + n_{\bar{j}}\theta\} \uparrow \gamma \\ \xi_2(\gamma) & \gamma \in B_2 \text{ かつ } \{\beta + n_{\bar{j}}\theta\} \downarrow \gamma \end{cases}$$

($\bar{j} \rightarrow \infty$)

(ただし $\{\beta + n_{\bar{j}}\theta\} \uparrow 1$ なるとき $\{\beta + n_{\bar{j}}\theta\} \uparrow 0$ と見る)。よって、 $\overline{\{T^n \xi(\beta); n \in \mathbb{Z}\}} = X$ ($\beta \in [0, 1)$)。同様にして、 $\overline{\{T^n \xi_1(\beta); n \in \mathbb{Z}\}} = \overline{\{T^n \xi_2(\beta); n \in \mathbb{Z}\}} = X$ ($\beta \in [0, 1)$) が得られる。これは (X, T) が minimal であることを示している。

Minimal な力学系 (X, T) 上に写像 $\varphi: X \times \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{R}$ を次のように定義する；任意の $x \in X$ と、任意の $n \in \mathbb{Z}$ に対して

$$\varphi(x, n) = \begin{cases} \sum_{i=0}^{n-1} (x(i) - t) & n \geq 0 \\ -\sum_{i=n}^{-1} (x(i) - t) & n < 0 \end{cases}$$

φ はコサイクルであることは容易にわかる。 $n \geq 0$ に対して、

$$\sum_{i=0}^{n-1} \mathbb{1}_{[0, t)}(\beta + i\theta) - nt = \varphi(\xi(\beta), n).$$

仮定より、 $\sup_{n \geq 0} |\varphi(\xi(\beta), n)| < \infty$ 。 (X, T) は minimal であるから、任意の $x \in X$ に対して、 $T^k \xi(\beta) \rightarrow x$ ($k \rightarrow \infty$) なる数列 $\{k_j\}$ が存在する。 φ は明らかに連続である。

$$\begin{aligned} |\varphi(x, n)| &= \left| \lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(T^k \xi(\beta), n) \right| \\ &= \left| \lim_{n \rightarrow \infty} (\varphi(\xi(\beta), n+k) - \varphi(\xi(\beta), k)) \right| \\ &< \infty \end{aligned}$$

$n < \infty$ に対しても $|\varphi(x, n)| < \infty$ が得られる。故に φ は有界なコサイクルである。定理 4.1 によって

$$\varphi(x, n) = f(T^n x) - f(x) \quad (x \in X, n \in \mathbb{Z})$$

なる連続関数 $f: X \rightarrow \mathbb{R}$ が存在する；i.e. φ はコバウンダリーである。今、我々の仮定が矛盾であることが示される。 $x = \xi(0)$ $\bar{x} = \xi_1(0)$ とおく。このとき、 $x(0) = 1$ 、 $\bar{x}(0) = 0$ である。 θ は

無理数だから $\{m\theta\} \neq 0 \ (0 \neq \forall n \in \mathbb{Z})$. 故に $x(n) = \overline{x(n)}$ ($0 \neq n \in \mathbb{Z}$) でなくてはならない.

$$\varphi(x, n) = \begin{cases} \varphi(\bar{x}, n) + 1 & n \geq 1 \\ \varphi(\bar{x}, n) & n \leq 0 \end{cases} \quad (x \in X, n \in \mathbb{Z})$$

なる関係から, 任意の $n \geq 1$ に対して,

$$\begin{aligned} f(T^n x) - f(T^{-n} x) &= \varphi(x, n) - \varphi(x, -n) \\ &= \varphi(\bar{x}, n) - \varphi(\bar{x}, -n) + 1 \\ &= \varphi(T^n \bar{x}) - f(T^{-n} \bar{x}) + 1. \end{aligned}$$

故に,

$$(*) \quad \{f(T^n x) - f(T^n \bar{x})\} + \{f(T^{-n} x) - f(T^{-n} \bar{x})\} = 1.$$

明らかに, $|T^n x - T^n \bar{x}| \rightarrow 0 \ (n \rightarrow \pm\infty)$ で, f は連続であるから, $(*)$ の右辺は $n \rightarrow \infty$ なるとき 0 に収束する, これは矛盾であるから我々の目的が達成された.

§ 5 Van der Waerden の定理.

この節では、 \mathbb{N} は自然数全体の集合 ($\mathbb{N} = \{1, 2, \dots\}$) とする.

定理 5.1 $\{S_i\}_{i=1}^k$ を \mathbb{N} の任意の有限分割 ($S_i \cap S_j = \emptyset$ ($i \neq j$))
 $\bigcup_{i=1}^k S_i = \mathbb{N}$) とする. このとき, 任意の $m \in \mathbb{N}$ に対して, $a \in \mathbb{N}$,
 $b \in \mathbb{N}$, $1 \leq i \leq k$ が存在して, 長さ $m+1$ の等差数列 $\{a, a+b, \dots,$
 $m b\}$ が S_i に含まれる.

定理 5.1 は次の補題 5.2 から容易に証明できる.

補題 5.2 (X, d) はコンパクト距離空間であるとする.
 任意の $m \in \mathbb{N}$ を固定する. 写像 $T_i: X \rightarrow \text{onto}$ ($1 \leq i \leq n$) は同相
 写像で, $T_i T_j = T_j T_i$ ($1 \leq i, j \leq n$) をみたしているものとする.
 このとき, 任意の $\varepsilon > 0$ に対して, $x \in X$, $b \in \mathbb{N}$ が存在して,
 $d(T_i^b x, x) < \varepsilon$ ($1 \leq i \leq n$) とできる.

補題 5.2 が成立するとして, 定理 5.1 を証明しよう. $k \geq 2$ は定理 5.1 の中のように選んで, $\Sigma = \{1, 2, \dots, k\}$ とおく. 変換 $T: \Sigma^{\mathbb{Z}} \rightarrow \Sigma^{\mathbb{Z}}$ は推移変換であるとする (ここで Σ に離散距離が導入されているものとする. このとき $\Sigma^{\mathbb{Z}}$ はコンパクト距離空間である).

$$x_0(n) = \begin{cases} j & n \in S_j \\ 1 & n \leq 0 \end{cases}$$

によって $\Sigma^{\mathbb{Z}}$ の点 $x_0 = (\dots, x_0(-1), x_0(0), x_0(1), \dots)$ を定義する. このとき $X = \bigcap_{n=1}^{\infty} \overline{\{T^n x_0; n \geq m\}}$ は T -不変集合で, $X \neq \emptyset$. 定理 5.1 の結論を得るために, $T_i = T^i$ ($1 \leq i \leq n$) とおく. 補題 5.2 によって, 任意の $\varepsilon > 0$ に対して, $x \in X$, $b \in \mathbb{N}$ が存在して, $d(T_i^b x, x) < \varepsilon$ ($1 \leq i \leq n$) が成立する. ε が十分に小さいとすれば, 明らかに,

$$(*) \quad x(i b) = (T^{i b} x)(0) = x(0) \quad (1 \leq i \leq n).$$

集合 X の定義から, $d(T^a x_0, x)$ が十分小さいように $a \in \mathbb{N}$ を選ぶことができる. このとき,

$$(**) \quad \begin{cases} x_0(a) = (T^a x_0)(0) = x(0) \\ x_0(a+b) = (T^a x_0)(b) = x(b) \\ \dots \\ x_0(a+nb) = (T^a x_0)(nb) = x(nb), \end{cases}$$

(*) と (**) から $\{a, a+b, \dots, a+nb\} \subset S_{x_0}$ がいえる. 定理 5.1 が証明された.

補題 5.2 を証明するために準備をする.

定義 16 コンパクト距離空間 X から, それ自身の上への同相写像の全体 $H(X)$ は群をなす. G を $H(X)$ の部分群とする. 集合 $Y \subset X$ が $gY \subset Y$ ($g \in G$) をみたすのは, Y が空集合かあるいは $Y = X$ のときに限るとき, (X, G) は *minimal* であるという.

定義 17 X, G は定義 16 のものとする. 写像 $T: X \rightarrow \text{onto } X$ は同相写像, Δ は X の閉部分集合であるとする. 位相力学系 (X, T) が次の (i), (ii), (iii) をみたすとき, Δ は (X, T) に関して, *homogeneous* であるという.

$$(i) \quad g\Delta = \Delta \quad (g \in G)$$

$$(ii) \quad gT = Tg \quad \text{on } X \quad (g \in G)$$

$$(iii) \quad (\Delta, G) \text{ は } \textit{minimal}.$$

補題 5.3 (Δ, G) が *minimal* であれば, 任意の $\varepsilon > 0$ に対して,

$$\inf_{1 \leq i \leq n} d(g_i x, y) < \varepsilon \quad (\forall x, \forall y \in \Delta)$$

をみたす $N \in \mathbb{N}$ と N 個の点 $g_1, g_2, \dots, g_N \in G$ が存在する。

証明] $\{V_k\}_{k=1}^L$ ($\text{diam } V_k < \varepsilon$) は Δ の有限開被覆とする。
 $1 \leq k \leq L$ なる k に対して, $\bigcup_{g \in G} g^{-1}V_k$ は, Δ の G -不変開集合で
 (Δ, G) は minimal であるから, $\bigcup_{g \in G} g^{-1}V_k = \Delta$ 。 Δ はコンパクト
 であるから, $\bigcup_{i=1}^N g_i^{-1}V_k = \Delta$ ($1 \leq k \leq L$) なる有限集合 $\{g_1, \dots,$
 $g_N\} \subset G$ が存在する。 任意の $x, y \in \Delta$ に対して, $y \in V_k$ なる k
 $(1 \leq k \leq L)$ が存在して, $x \in g_i^{-1}V_k$ となる g_i が存在する。 故に,
 $y, g_i x \in V_k$ 。 $\text{diam}(V_k) < \varepsilon$ であるから $d(g_i x, y) < \varepsilon$ である。

補題 5.4 Δ は, (X, T) に関して homogeneous であるとする。
 このとき
 (I) 任意の $\varepsilon > 0$ に対して, $d(T^n \Delta, \Delta) < \varepsilon$ なる $n \in \mathbb{N}$
 が存在する。
 \Rightarrow
 (II) 任意の $\varepsilon > 0$ に対して, $d(T^n x, x) < \varepsilon$ なる $n \in$
 \mathbb{N} と $x \in \Delta$ が存在する。

証明] 二つの部分に分けて証明される。

1) (I) を仮定する。 任意の $\varepsilon > 0$, 任意の $y \in \Delta$ に対して
 $d(T^n x, y) < \varepsilon$ なる $n \in \mathbb{N}$ と $x \in \Delta$ が存在する。

実際, (I) によつて $d(T^n x, y)$ が小さくなるように特に
 $d(g_i T^n x_0, g_i y_0) < \varepsilon$ ($1 \leq i \leq N$) となるように $x_0, y_0 \in \Delta$
 がえらべる。 ここで, g_i ($1 \leq i \leq N$) は補題 5.3 でえられたも
 のとする。 補題 5.3 を使ったとき, $d(g_i y_0, y) < \varepsilon$ となる i
 $(1 \leq i \leq N)$ が存在する。 $x = g_i x_0$ とおくと $g_i T^n x_0 = T^n g_i x_0$
 $= T^n x$ 。 故に $d(T^n x, g_i y_0) < \varepsilon$, 任意の $y \in \Delta$ に対して
 $d(T^n x, y) \leq d(T^n x, g_i y_0) + d(g_i y_0, y) < 2\varepsilon$ 。 結論がえら
 れた。

2) (I) \Rightarrow (II) を示す。 $\varepsilon > 0$ を固定する。 任意の $x_0 \in \Delta$ に対し
 て, $d(T^n x_1, x_1) < \varepsilon$ なる $n_1 \in \mathbb{N}$ と $x_1 \in \Delta$ が存在する。

$$\eta_1 = \varepsilon - d(T^{n_1}z_1, z_2)$$

とおき, $\varepsilon_2 > 0$ を

$$d(x, y) < \varepsilon_2 \Rightarrow d(T^{n_1}x, T^{n_1}y) < \eta_1$$

となるようにえらぶ。1)によつて,

$$d(T^{n_2}z_2, z_1) < \varepsilon_2$$

をみたす $z_2 \in \Delta$ と, $n_2 \in \mathbb{N}$ が存在する。従つて

$$\begin{aligned} d(T^{n_1+n_2}z_2, z_0) &\leq d(T^{n_1+n_2}z_2, T^{n_1}z_1) + d(T^{n_1}z_1, z_0) \\ &< \varepsilon. \end{aligned}$$

$$\eta_2 = \min \left\{ \varepsilon - d(T^{n_1+n_2}z_2, T^{n_1}z_1) - d(T^{n_1}z_1, z_0), \varepsilon - d(T^{n_2}z_2, z_1) \right\}$$

とおき, $\varepsilon_3 > 0$ を

$$\begin{aligned} d(x, y) < \varepsilon_3 &\Rightarrow d(T^{n_1+n_2}x, T^{n_1+n_2}y) < \eta_2, \\ d(T^{n_2}x, T^{n_2}y) &< \eta_2 \end{aligned}$$

をみたすように選ぶことができる。1)によつて,

$$d(T^{n_3}z_3, z_2) < \varepsilon_3$$

となる $n_3 \in \mathbb{N}$ と $z_3 \in \Delta$ が存在して,

$$\begin{aligned} d(T^{n_1+n_2+n_3}z_3, z_0) &\leq d(T^{n_1+n_2+n_3}z_3, T^{n_1+n_2}z_2) \\ &\quad + d(T^{n_1+n_2}z_2, T^{n_1}z_1) + d(T^{n_1}z_1, z_0) \\ &< \varepsilon, \end{aligned}$$

そして,

$$\begin{aligned} d(T^{n_2+n_3}z_3, z_1) &\leq d(T^{n_2+n_3}z_3, T^{n_2}z_2) + d(T^{n_2}z_2, z_1) \\ &< \varepsilon. \end{aligned}$$

帰納法を使つて,

$$d(T^{n_{i+1}+n_{i+2}+\dots+n_j}z_j, z_i) < \varepsilon \quad (0 \leq i \leq j)$$

をみたす $n_1, n_2, \dots \in \mathbb{N}$ と, $z_0, z_1, \dots \in \Delta$ をえらぶことができる. Δ はコンパクトであるから, $d(z_i, z_j) < \varepsilon$ となる $i < j$ が存在する. ここで $n = n_{i+1} + \dots + n_j$ とおくと, $d(T^n z_j, z_j) < 2\varepsilon$ である.

補題 5.2 の証明] G を変換 T_i ($1 \leq i \leq n$) から生成されるアーベル群とする, $Zorn$ の補題によって, X の閉部分集合 $X' \neq \emptyset$ が存在して, (X', G) は *minimal* となる. 記号を簡単にするために, (X, G) が *minimal* であると仮定して証明する. $n=1$ のとき; i.e. $G = \{T_i^z; i \in \mathbb{Z}\}$ のとき, 任意の $x \in X$ に対して, $\overline{\{T_i^z x; i \in \mathbb{Z}\}} = X$. 故に, $d(T_i^b x, x) < \varepsilon$ なる $b \in \mathbb{N}$ が存在する. $n=1$ のとき補題 5.2 が成立すると仮定しよう.

$$\begin{aligned} \varepsilon > 0 \text{ を固定し, } X^n \text{ は } X \text{ の } n \text{ 個の直積を表わすとする.} \\ \Delta = \{(x, \dots, x) \in X^n; x \in X\} \\ T = T_1 \times T_2 \times \dots \times T_n \quad \text{on } X^n \\ \widehat{T}_j = T_j \times T_j \times \dots \times T_j \quad \text{on } X^n \quad (1 \leq j \leq n) \end{aligned}$$

とおく. 明らかに, $\widehat{T}_j \Delta = \Delta$ ($1 \leq j \leq n$), \widehat{G} を \widehat{T}_j ($1 \leq j \leq n$) によって生成されるアーベル群とする. (Δ, \widehat{G}) と (X, G) は同型であることは明らか. 故に, (Δ, \widehat{G}) は *minimal* である. Δ は (X^n, T) に関して *homogeneous* であることは容易にわかる.

変換, $T_1 T_n^{-1}, T_2 T_n^{-1}, \dots, T_{n-1} T_n^{-1}$ に関して, 帰納法の仮定を使うとき,

$$d(T_i^b T_n^{-b} x, x) < \varepsilon \quad (1 \leq i \leq n-1)$$

なる $x \in X$ と $b \in \mathbb{N}$ が存在する.

$$\begin{aligned} \bar{x} &= (x, \dots, x) \in \Delta, \\ \bar{z} &= (T_n^{-b} x, \dots, T_n^{-b} x) \in \Delta \end{aligned}$$

とおく. このとき

$$d(T^b \bar{z}, \bar{x}) = \max_{1 \leq i \leq n} d(T_i^b T_n^{-b} x, x) < \varepsilon$$

であるから, $\bar{d}(T^b\Delta, \Delta) < \varepsilon$. 今補題5.4を使ったとき,
 $d(T^n \bar{x}, \bar{x}) < \varepsilon$ なる $n \in \mathbb{N}$ と $\bar{x} \in \Delta$ をみつけることができる.
故に, $d(T_i^n x, x) < \varepsilon$ ($1 \leq i \leq n$) が得られた. 補題5.2が証明された.

§ 6 文献

- [1] H. Furstenberg, Strictly ergodicity and transformations of the torus, Amer. J. Math. 83 (1961), 573-601.
- [2] ———, Disjointness in ergodic theory, minimal sets and a problem in diophantine approximation, Math. Systems Theory 1 (1967), 1-49.
- [3] ———, H. Keynes and L. Shapiro, Prime flows in topological dynamics, Israel J. Math. 14 (1973), 26-38.
- [4] ———, Ergodic behavior of diagonal measures and a theorem of Szemerédi on arithmetic progressions, J. Analyse Math. 31 (1977), 204-256.
- [5] ———, and B. Weiss, Topological dynamics and combinatorial number theory, J. Analyse Math. 34 (1978), 61-85.
- [6] ———, and Y. Katznelson, An ergodic Szemerédi theorem for commuting transformations, J. Analyse Math 34 (1978), 275-291.
- [7] P. R. Halmos, Lectures on Ergodic Theory, Publ. Math. Soc. Japan, 1956.
- [8] S. Kakutani, Strictly ergodic symbolic dynamical systems, Proc. 6th Berkeley symposium on mathematical statistics and probability 2 (1970).

[9] T. Kamae, Subsequences of normal sequences, Israel J. Math., 16 (1973), 121-149

[10] ———, Sum of digits to different bases and mutual singularity of their spectral measures, Osaka J. Math. 3 (1978), 569-574

[11] J.C. Oxtoby, Ergodic sets, Bull. Amer. Math. Soc. 58 (1952), 116-136.

[12] W. Rudin, Some theorems on Fourier coefficients, Proc. Amer. Math. Soc. 10 (1959), 855-859.

[13] W. A. Veech, Finite group extension of irrational rotations, Israel J. Math., 21 (1975), 240-259.

[14] ———, Topological dynamics, Bull. Amer. Math. Soc. 83 (1977), 775-830.

[15] ———, Ergodic theory and uniform distribution, Soc. Math. France Asterisque 61 (1979),

[16] H. Weyl, Über die Gleichverteilung von Zahlen mod Eins, Math. Ann (1916), 313-352.

[17] N. Wiener, Generalized harmonic analysis, Acta Math. 55 (1930), 117-258.

[18] F.J. Hahn, On affine transformations of compact abelian groups, Amer. J. Math. 85 (1963), 428-446.

CHAOS と 平衡測度

高橋陽一郎 述

目次.

- §1. シヤルコフスキー (Šarkovskii) の定理
- §2. 実現と位相的エントロピー
- §3. Fredholm 行列式と Sky-scraper.
- §4. 数論的変換
- §5. Šarkovskii の定理の精密化; cycle の type.
- §6. 平衡測度と変分原理
- §7. カオス, 窓, 島
- §8. Unimodal Linear Transformation
- § Appendix
- Reference.

この Note は 1980年3月17日～同23日に行なわれた
エルゴード理論ウインター・スクールに於ける、高橋陽一郎氏の
講義の記録である。

この講義は、主として、

高橋陽一郎, “区間力学系のカオスと周期点”

(都立大数学教室セミナー報告)

に基づいて行なわれた。それを見ても明らかのように、内容
は余りに豊富であり、そのうち全てを完全に記録するのは、ス
ペース並びに記録者の能力からみて、不可能である。故に、この
Noteでは、講義内容のうちいくつかを詳細に述べ、残り大部
分は簡単に記すにとどめた。

なお、必要な知識は、なるべく本文中に順次述べてゆく様にし
たが、metrical entropy については最後の節に Appendix として
まとめた。

また、文章のみを羅列することはできるだけ避け、記号等
を使用してなるべく見易い書き方にしたつもりである。が、結果
的には却って見にくくなってしまったかもしれない。さらに、
誤り、不完全な記述等は全て記録者の責任である。読者各位の
寛容を切望する次第。

最後に、原稿に眼を通して下さった高橋陽一郎氏、様々のア
ドバイスと下さった多数の方々、そして遅れること甚だしい
原稿を辛抱強く待って下さった久保泉氏に感謝の意を表す。

1980.11.17.

記録者.

§ 1. シャルコフスキー (Sharkovskii) の定理

シャルコフスキーの定理 (Th. 1-1, 1-2) は, 区間からそれ自身への連続写像について, 周期点の共存条件 i.e. ある周期点の存在が他の周期点の存在を保証するという状況を示す定理である。

def 集合 X からそれ自身への写像 $f: X \rightarrow X$ について, $f^0 \equiv \text{id}$ (X の恒等写像), $f^n \equiv f \circ f^{n-1}$ ($n=1, 2, \dots$) とおく。

このとき,

- $x \in X$ が f の 固定点 (fixed point) $\Leftrightarrow f x = x$;
- $x \in X$ が f の 周期 p の周期点 (periodic point of period p), [或るいは, p -周期点 (p -periodic point)] $\Leftrightarrow f^p x = x$, から $f^i x \neq x$ ($\forall i=1, 2, \dots, p-1$);
- $x \in X$ が f の p -周期点のとき, x の orbit $C = \{ f^i x ; i \in \mathbb{N} \} = \{ x, f x, \dots, f^{p-1} x \}$ を p -cycle とする。

以下, 次の記号を使う;

- $\text{Fix}(X, f) = \text{Fix}(f) \equiv \{ f \text{ の } \forall \text{ 固定点} \} = \{ x \in X ; f x = x \}$;
- $\text{Per}(X, f, m) = \text{Per}(X, m) \equiv \{ f \text{ の } \forall m\text{-周期点} \}$
 $= \text{Fix}(f^m) \setminus \bigcup_{0 < m' < m} \text{Fix}(f^{m'})$;
- $P_m(X, f) = P_m(X) \equiv \{ f \text{ の } \forall m\text{-cycle} \}$
 $= \{ \{ f^i x ; 0 \leq i < m \} ; x \in \text{Per}(X, f, m) \}$.

def $\mathbb{N} = \{ 1, 2, \dots \}$ 上の次の様な順序 \vdash を, Sharkovskii order とする;

3 \vdash 5 \vdash 7 \vdash 9 \vdash \dots	【 全ての奇数 > 1 】
\vdash 6 \vdash 10 \vdash 14 \vdash 18 \vdash \dots	【 $2 \times$ (全ての奇数 > 1) 】
\vdash 12 \vdash 20 \vdash 28 \vdash 36 \vdash \dots	【 $2^2 \times$ (全ての奇数 > 1) 】
⋮	⋮
$\dots \vdash 2^n \vdash 2^{n-1} \vdash \dots \vdash 4 \vdash 2 \vdash 1$.	【 2 の中乗 】

Theorem 1-1. (本来の Sharkovskii の定理) [Sh], [St].

有界閉区間 $J \subset \mathbb{R}$ 上の連続写像 $f: J \rightarrow J$ が k -cycle を持つならば, $k \mid l$ なる任意の l について, l -cycle が存在する。

Theorem 1-2. (Sharkovskii の定理の精密化).

Th. 1-1 と同じ J, f について,

(i) f が k -cycle (k ; 奇数 > 1) をもつならば, 次の (a), (b) のいずれかを満たす k -周期点 α が存在する;

$$(h) \begin{cases} \text{(a)} & f^{k-2}\alpha < f^{k-4}\alpha < \dots < f^3\alpha < f\alpha < \alpha = f^k\alpha < \dots < f^{k-3}\alpha < f^{k-1}\alpha, \\ \text{(b)} & f^{k-2}\alpha > f^{k-4}\alpha > \dots > f^3\alpha > f\alpha > \alpha = f^k\alpha > \dots > f^{k-3}\alpha > f^{k-1}\alpha. \end{cases}$$

(ii) f が k -cycle ($k = 2^m \cdot l$; $m \geq 0, l = \text{奇数}$) を持つならば, 次の様な k -cycle $C = \{p_1, p_2, \dots, p_k\}$ ($p_1 < p_2 < \dots < p_k$) が存在する;

$\forall m; 1 \leq m \leq n, \forall (\varepsilon_j)_{j=1,2,\dots,m} \in \{0, 1\}^m$ に対して

$$C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_m} \equiv \left\{ p_i; \sum_{j=1}^m \varepsilon_j / 2^j < i/k \leq \sum_{j=1}^m \varepsilon_j / 2^j + \frac{1}{2^m} \right\} \text{ とおくと}$$

(1) $f^{2^{m-1}}$ は, $C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_{m-1}, 0} \in C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_{m-1}, 1}$ に, $C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_{m-1}, 1} \in C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_{m-1}, 0}$ になる。
とくに, 各 $C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_m}$ は f^{2^m} の $2^{n-m} \cdot l$ -cycle である。

(2) $l > 1$ ならば, 各 $C_{\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_m}$ は f^{2^m} の l -cycle である (i) の (a) または (b) をみたす。

例えは, $k = 12 = 2^2 \cdot 3$ のとき;

$$C_{00} = \{p_1, p_2, p_3\}, C_{01} = \{p_4, p_5, p_6\}, C_{10} = \{p_7, p_8, p_9\}, C_{11} = \{p_{10}, p_{11}, p_{12}\}.$$

$$C_0 = C_{00} \cup C_{01}, C_1 = C_{10} \cup C_{11};$$

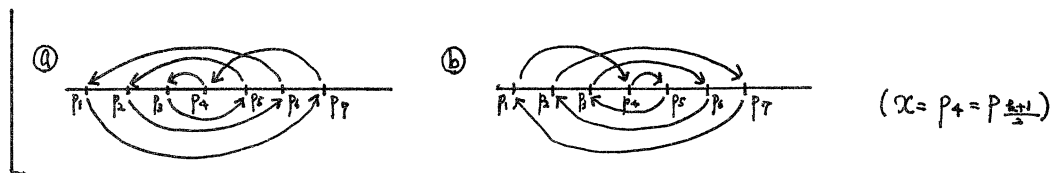
$$f C_{00} = C_{10} \text{ or } C_{11}, f C_{01} = C_{10} \text{ or } C_{11}, f^2 C_{00} = C_{01}, f^2 C_{01} = C_{00},$$

$$f^2 C_{10} = C_{11}, f^2 C_{11} = C_{10}, f C_0 = C_1, f C_1 = C_0;$$

各 C_{ij} は f^4 -不変で, とおれば, f^4 の 3-cycle を (i) をみたす。

def. Th 1-2. に述べた様な cycle を 揺らぐサイクル (Oscillating Cycle) とする。

例えは, oscillating 7-cycle は次の様な動きをする;



Lemma 1-3. $K, L \subset J$ (閉区間) が $f(K) \supset L$ をみたすなら,
 $\exists K' \subset K$ (閉区間) s.t. $f(K') = L$.

$\therefore L = [a, b]$ とする。 $C \equiv f^{-1}(a) \cap K$, $D \equiv f^{-1}(b) \cap K$ とおくと,
 C, D 共に compact, かつ $C \cap D = \emptyset$. 故に C と D との距離を attain
する 2 点 が存在する。即ち

$\exists \alpha \in C; \exists \beta \in D; \text{ s.t. } |\alpha - \beta| = \inf \{ |z - w|; z \in C, w \in D \}$,
 α と β と ε 端点とする 閉区間 K' が 求まるもの。 \square

Lemma 1-4. (i) J の 閉区間 J_n ($n = 0, 1, 2, \dots$) が $f(J_n) \supset J_{n+1}$
($\forall n$) をみたすならは, $\exists \alpha \in J_0; f^n \alpha \in J_n$ ($\forall n$).

(ii) とくに, $\exists p; \forall n; J_{n+p} = J_n$ なるは, (i) の α は $f^p \alpha = \alpha$
をみたすものに 与れる。

(iii) さらに, J_0, J_1, \dots, J_{p-1} が 互いに 交わらないならは, (ii) の
 α は f の p -周期点。

\therefore (i) Lemma 1-3 を 帰納的に使って, J_0 の 閉区間 K_n ($n = 0, 1, \dots$)
で 次を みたすもの が 与れる;

$K_0 = J_0 \supset K_1 \supset \dots$; $f^n K_n = J_n$; $\forall j \in \{0, 1, \dots, n\}$ について,
 $f^j K_n \subset J_j$.

compact set J_0 の 有限交叉性より, $\bigcap_{n=0}^{\infty} K_n \neq \emptyset$. この 集合の 任
意の 元 α は, (i) の 結論を みたす。

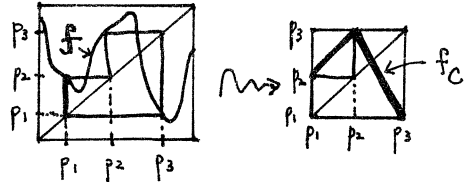
(ii) (i) の 証明の中で, K_p は, $\forall j = 0, 1, \dots, p; f^j K_p \subset J_j$ かつ
 $f^p K_p = J_p = J_0 \supset K_p$ を みたす。故に 中間値の定理より,
 $\exists \alpha \in K_p \subset J_0; f^p \alpha = \alpha$. この α が 求まるもの。

(iii) もしも $f^p \alpha = \alpha$ ($p < p$) とすると $J_0 \ni \alpha = f^p \alpha \in J_p$. とこ

なるが、仮定より $J_0 \cap J_k = \emptyset$. 矛盾。 □

def f の k -cycle $C = \{p_1 < p_2 < \dots < p_k\}$ について、 f の (C に
関する) 線形化 $f_C: J_C \rightarrow J_C$ を次で定義する;

$$\left\{ \begin{array}{l} J_C \cong [p_1, p_k] \subset J \\ f_C(p_j) \cong f(p_j) \in C \quad (\forall j) \\ f_C|_{[p_i, p_{i+1}]} \text{ は線形形 } (\forall i). \end{array} \right.$$



def 以下、cycle $C = \{p_1 < p_2 < \dots < p_k\}$ について、

$$I_1 \cong [p_1, p_2], I_2 \cong [p_2, p_3], \dots, I_{k-1} \cong [p_{k-1}, p_k] \text{ とおく.}$$

Remark $f(I_m) \supset f_C(I_m) \quad (\forall m)$.

Lemma 1-5. $\{I_{i_m}\}_{m \geq 0} \quad (1 \leq i_m \leq k-1)$ について、

$$\begin{aligned} & \exists x \in J_C ; f_C^m x \in I_{i_m} \quad (\forall m) \quad \text{かつ} \quad f_C^p x = x \\ \Rightarrow & \exists y \in J ; f^m y \in I_{i_m} \quad (\forall m) \quad \text{かつ} \quad f^p y = y. \end{aligned}$$

\therefore) ① $\exists m; f_C^m x \in C$ のとき; $\ell p \geq m$ なる $\ell \in \mathbb{N}$ と、
 $x = f_C^{\ell p} x = f_C^{\ell p - m} (f_C^m x) \in f_C^{\ell p - m} C = C$. 故に $x \in C$. このとき
きは、 $y = x$ が求まる点。

② ① でなければ、 $\forall m; f_C^m x \in \text{int } I_{i_m}$. このことから、
 $\forall m; f_C(I_{i_m}) \supset I_{i_{m+1}}$. 故に、 $f(I_{i_m}) \supset f_C(I_{i_m}) \supset I_{i_{m+1}}$.
さらに $\forall n: I_{i_{n+p}} = I_{i_n}$ がわかるから、Lemma 1-4.(ii) により求
める y の存在が言える。 □

Th 1-1, 1-2 の証明.

$k = 1$ or 2 のときに、定理の帰結が成立するのは明らか。故
に、以下、 $k \geq 3$ とする。

証明は、いくつかの Step に分けて行なう。

- 1° $C = \{p_1 < p_2 < \dots < p_k\}$ を k -cycle とするとき,
- (1) $\exists m \in \{1, 2, \dots, k-1\}$; $f_c I_m \supset I_m$, $f_c p_m \geq p_{m+1}$, $f_c p_{m+1} \leq p_m$.
- (2) $\exists \varepsilon = 1$ or -1 ; $f_c I_m \supset I_m \cup I_{m+\varepsilon}$.
- (3) $f_c^{k-2} I_m = \bigcup_{\alpha=1}^{k-1} I_\alpha = J_C$.

\therefore (1) $\forall m$; $f_c I_m \not\supset I_m$ と仮定する。 $f_c p_1 > p_2$ 故, $f_c I_1 \not\supset I_1$ なるためには, $f_c p_2 > p_2$ であるなくてはならない。以下帰納的に, $\forall m$; $f_c p_m > p_m$. とくに $f_c p_k > p_k$ --- 矛盾。故に, $\exists m$; $f_c p_m > p_m$ & $f_c p_{m+1} < p_m$. このとき, $f_c I_m \supset I_m$.

(2) 結論を否定すると, $f_c | I_m$ は線形故, $f_c I_m = I_m$. 即ち, $f_c p_m = p_{m+1}$ & $f_c p_{m+1} = p_m$. このとき $\{p_m, p_{m+1}\}$ は 2-cycle となり, $k \geq 3$ に矛盾。

(3) $f_c I_m \subseteq f_c^2 I_m \subseteq \dots \subseteq f_c^{k-2} I_m$ において;

$$\#(f_c^l I_m \cap C) = l \leq k-1 \Rightarrow \#(f_c^{l+1} I_m \cap C) = l+1$$

$\therefore \#(f_c^{l+1} I_m \cap C) = l$ なるば, $f_c |_{f_c^l I_m \cap C}$ が order $\leq l < k$ の巡回置換となり, C が k -cycle であることに矛盾。 //

今, (2)より, $\#(f_c I_m \cap C) \geq 3$ 故, $\#(f_c^{k-2} I_m \cap C) \geq 3 + (k-3) = k$ となり, $f_c^{k-2} I_m \cap C = C$. 即ち, $f_c^{k-2} I_m = \bigcup_{\alpha=1}^{k-1} I_\alpha = J_C$ \square

2° 1°で求めた I_m について, k が奇数ならば,

$$(*) \exists j \neq m; f I_j \supset I_m.$$

\therefore (*) が成立しなるとする; i.e. $\forall j \neq m; f I_j \not\supset I_m$ とする。

claim. $\forall i \leq m; f p_i \geq p_{m+1}$, かつ $\forall i \geq m+1; f p_i \leq p_m$.

\therefore 1°(1)より, $f p_m \geq p_{m+1}$. 仮定より特に $f(I_{m-1}) \not\supset I_m$ 故, $f p_{m-1} \geq p_{m+1}$ であるなくてはならない。以下帰納的に, 前半が示される。後半も同様。 \triangleleft

claimより, $f(\{p_1, \dots, p_m\}) = \{p_{m+1}, \dots, p_k\}$. $f|_C$ は bijective 故, 両辺の個数を比較して, $m = k - m$. $\therefore k = 2m$ (偶数) となって仮定に矛盾する。 \square

3° (*) $\Rightarrow \forall p \geq k-1; f$ は p -周期点をもつ。

$\because f_c^{k-2} I_m \supset J_c \supset I_j$ (I_j は k) をみたす) 故, $f^{k-2} I_m \supset I_j$.

$l \leq \min\{q; f^q I_m \supset I_j\}$ ($l \leq k-2$) とおく。このとき, $\exists i_0, i_1, \dots, i_l$ ($1 \leq i_j \leq k-1$) s.t. $i_0 = m, i_l = j, f(I_{i_{n-1}}) \supset I_{i_n}$ ($\forall n=1, 2, \dots, l$)。今, $\forall p \geq l+1$ について, p -per-pt. の存在を言う。 f はもともと k -周期点をもつから, $p \neq k$ の場合を考えればよい。区間列 $\{J_{i_n}\}_{n=0,1,\dots}$ を次で定義する。

$\begin{cases} n=0, 1, \dots, l \text{ について, } J_{i_n} \subseteq I_{i_n}; \\ n=l+1, \dots, p-1 \text{ について, } \\ J_{i_n} \subseteq I_{i_0}, \text{ 以下. } J_{i_{n+p}} = J_{i_n} \text{ (} n=0, 1, 2, \dots \text{)}. \end{cases}$

$\{J_{i_n}\}$ に對して Lemma 1-4(ii) を適用すれば,

$\exists \alpha \in J_0; \left. \begin{array}{l} f^n \alpha \in I_{i_n} \text{ (} n=0, 1, \dots, l \text{)}, \\ f^n \alpha \in I_{i_0} \text{ (} n=l+1, \dots, p \text{)} \end{array} \right\}$
かつ $f^p \alpha = \alpha$.

この α の周期が p であることは, $J_{i_n} \cap J_j = \emptyset$ or $J_{i_n} \cap J_j \subset C = k$ -cycle としることから証明できる。 $l+1 \leq k-1$ 故, 3° が O.K. \square

4° f が奇数 (≥ 3) 周期点をもつとする。 f の周期点の周期のうち最小の奇数 (≥ 3) を k とする。このとき, f の k -cycle は oscillating cycle である。

\because 3° の証明により, $\forall p \geq l+1$ に対して f は p -cycle をもつ。然るに, k は最小奇数周期故 $k-1 = l+1$, 即ち, $k-2 = l$. 故に 3° の証明中の i_0, i_1, \dots, i_l とし, $1, 2, \dots, k-1$ が丁度 1 度ずつ表われる。

① $f I_{i_0} \supset I_\alpha$ なる α は i_0, i_1 に限る。 ($i_1 = i_0 + \varepsilon$)。

\because もしも, $\exists \beta \neq 0, 1; f I_{i_0} \supset I_\beta$ とするならば, 区間列 $I_{i_0}, I_{i_1}, I_{i_2}, \dots, I_{i_l}, I_{i_0}, \dots$ に Lemma 1-4 を適用して, 周期 $\leq k-2$ なる奇数周期点が存在することになり, k のとり方に矛盾。 \triangleleft

② $f I_{i_1} \supset I_\beta$ なる β は i_2 に限り, さらに, $i_2 = m - \varepsilon$ 。

\because β が i_2 に限ること ① と同様にして証明できる。さらに, $\varepsilon = 1$ のとき, $f p_{m+1} = p_m$ 故, $f I_{m+1} \supset I_\beta$ なる β が唯一つに存

るためには, $f p_{m+2} = p_{m-1}$ でなくてはならない。故に $i_2 = m-1$ 。
 $\varepsilon = -1$ のときに同様にして, $i_2 = m+1$ 。以上まとめて, $i_2 = m - \varepsilon$ 。 \triangleleft

③ 以下同様にして, $i_3 = m+2\varepsilon, i_4 = m-2\varepsilon, \dots$ がわかり,
 結局, C は oscillating cycle にならざるを得ない。 \square

def k -cycle $C = \{p_1, \dots, p_k\}$ に対して, $1, 2, \dots, k-1 \in$ 頂点とし,
 $f I_\alpha \cap I_\beta$ のとき頂点 α と β と ε 矢印 $\alpha \rightarrow \beta$ で結んで得られる図式
 εC の graph ということにする。

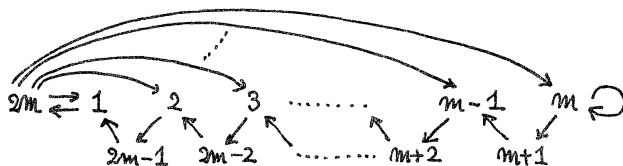
例えは, $C = \{p_1, p_2, p_3, p_4\}, f p_1 = p_2, f p_2 = p_3, f p_3 = p_4, f p_4 = p_1$ のとき,
 C の graph は次の図式;



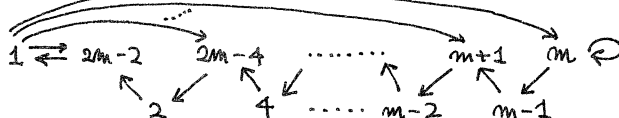
5° f が奇数 (≥ 3) 周期点 ε をつなら, 任意の偶数 l について f
 は l -周期点をつ。

$\therefore f$ の最小奇数 (≥ 3) 周期 $[$ これを k とする $]$ の cycle は, ε
 により, oscillating cycle である。この cycle の graph は次のいず
 れかである;

④ $k = 2m+1, \varepsilon = 1$;



⑤ $k = 2m-1, \varepsilon = -1$;



④ の場合, $\forall m \leq k-3$ に対して, 区間列 $I_{2m}, I_m, I_{k-n}, I_{n+1}, \dots, I_{2m-1}, I_1,$
 I_{2m}, \dots に Lemma 1-4 を適用して, $2m$ -周期点の存在が言える。
 一方, $\forall 2m \leq k-2$ に対しても, 3° により, $2m$ -周期点が存在。
 ⑤ の場合も同様。 \square

6° $C \in \mathbb{R}$ -cycle ($k = 2^m \cdot l$) とする。ここで k に次の仮定をおく;
仮定 k は Sharkovskii order に関して最初に表われる。

i.e. $\left(0 \leq \forall n^r < n \text{ or } n = n^r \text{ or } 3 \leq \forall l^r (\text{奇数}) < l \text{ に対して,} \right.$
 $\left. f \text{ は } 2^{n^r} \cdot l^r \text{-cycle をもたない。} \right.$

このとき,

(i) $f^{2^{m-1}} C_{\varepsilon_1 \dots \varepsilon_{m-1} 0} = C_{\varepsilon_1 \dots \varepsilon_{m-1}} \ \& \ f^{2^{m-1}} C_{\varepsilon_1 \dots \varepsilon_{m-1} 1} = C_{\varepsilon_1 \dots \varepsilon_{m-1} 0} \ (1 \leq \forall m \leq n).$

(ii) $l \geq 3$ なるば, 各 $C_{\varepsilon_1 \dots \varepsilon_n}$ は f^{2^m} の oscillating l -cycle.

\therefore もし, C から作った I_1, I_2, \dots, I_{k-1} に対して (*) が成立すれば, 3° より, f は $(k-1)$ -cycle を持つ。 $k-1$ は奇数故, 上の k に対する仮定に反する。故に, (*) は成立しない。このとき, 2° の証明と同様に, $fC_0 = C_1, fC_1 = C_0$ が示される。以下帰納的に (i) が証明される。さらに, 4° が f^{2^m} に適用することにより (ii) も証明される。 \square

7° f が 2^m -周期点をもてば, 2^{m-1} -周期点をもつ。

\therefore 4-周期点の存在が 2-周期点の存在を導くことを言えば, 帰納的に 7° が示される。

$C = \{p_1 < p_2 < p_3 < p_4\}$ を 4-cycle とする。 C が (*) を満たすならば, 3° により 3-周期点が存在し, さらに 5° により, 2-周期点が存在する。一方, C が (*) を満たさないときには, $f[p_1, p_2] \supset [p_3, p_4], f[p_3, p_4] \supset [p_1, p_2]$ となる。故に, 2-周期点が存在する。 \square

以上で, Th 1-1 は完全に証明されている。Th 1-2 も, k が Sharkovskii order で最初に表われている場合には, $4^\circ, 6^\circ$ により証明されていることに注意する。

Th 1-2 (i) の証明.

f が k -cycle (k ; 奇数 > 1) をもつとする。 f のもつ最小奇

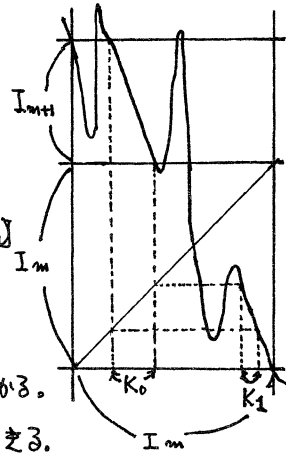
数 (≥ 3) 周期の周期軌道は, ϕ^2 により, oscillating cycle である。以下,
 その cycle が (1) ④ を満たす場合を考へる; i.e. 周期が $2m+1$ である, $\varepsilon=1$ 。
 (④ の場合の証明も同様。) $fI_m \supset I_{m+1}$ 故, Lemma 1-3 より, I_m の閉
 部分区間 K_0 で, $fK_0 = I_{m+1}$ なるものがとれる。(K_0 が一意的に定
 まるまいときは, $\max K_0$ が最小になるように K_0 を選ぶ。) 以下 I_m
 の閉部分区間列 K_1, K_2, \dots を次をみたすようにとる;

$$\begin{cases} fK_{2i} = K_{2i-1}; \max K_{2i} \text{ が最小 } (i \geq 1), \\ fK_{2i+1} = K_{2i}; \min K_{2i+1} \text{ が最大 } (i \geq 0). \end{cases}$$

このとき $K_i (i=0, 1, 2, \dots)$ は互いに交わる互い
 閉区間で, $fK_{i+1} = K_i$ を満たすから, 区間列

$$K_{2i+1} \rightarrow K_{2i} \rightarrow \dots \rightarrow K_1 \rightarrow K_0 \rightarrow I_{m+1} \rightarrow I_{m-1} \rightarrow \dots \rightarrow I_{2m} \rightarrow I_m \quad [2K_{2i}]$$

に対して Lemma 1-4 を適用すれば, $(2m+1+2i)$ -cycle
 が存在することがわかる。各 K_i の位置関係
 を考へれば, その cycle が oscillating であることがわかる。
 $i=2m+1+2i$ なる i を考へれば, 求める主張が証明できる。



□

Th 1-2 (ii) の証明は省略する。

□

奇数周期軌道の存在は, "snap-back repeller" の存在と等しい。
 詳しく述べると次の様になる;

Theorem 1-6 区間 J の連続写像 $f: J \rightarrow J$ について, 次の 2
 条件は同値

(i) f が奇数 (≥ 3) 周期の周期点をもつ。

(ii) 次の (a)(b) をみたす不動点 q が, 或るいは, $(a')(b')$ をみたす
 2-cycle $\{p, \bar{p}\}$ が存在する;

$$\begin{cases} (a) \ q \text{ は不安定 (unstable) 不動点である; 即ち, } \exists U_0 = \text{a nbd of } q \text{ s.t.} \\ \forall U \subset U_0: \text{a nbd. of } q; U \subset fU \text{ かつ } (\exists n > 0) f^n U \supset U_0. \end{cases}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} (b) \exists N \geq 1, \exists g_1 \in f^N U_0; \left\{ \begin{array}{l} g_1 \neq g, f g_1 = g, \text{ かつ} \\ \exists U_1: \text{ nbd of } g_1 \text{ s.t. } \left\{ \begin{array}{l} U_1 \cap U_0 = \emptyset, U_1 \subset f^N U_0, \\ U_0 \supset \text{int } f U_1 \ni g. \end{array} \right. \end{array} \right. \end{array} \right.$$

18. このような $g \in$ snap-back repeller とする。[H]

(a') $f \underline{p} = \bar{p}, f \bar{p} = \underline{p}$ ($\underline{p} < \bar{p}$) であり、2-cycle $\{\underline{p}, \bar{p}\}$ は (2) と (3) の外側には不安定。即ち、 $\exists U_0 = \text{nbd of } \{\underline{p}, \bar{p}\}$ s.t. $\forall U \subset U_0: \text{nbd of } \{\underline{p}, \bar{p}\}$ に對して、 $f U \cap (\underline{p}, \bar{p})^c \supset U \cap (\underline{p}, \bar{p})^c$, かつ $\exists m > 0: f^m(U \cap (\underline{p}, \bar{p})^c)$ は $U_0 \cap (\underline{p}, \bar{p})^c$ に収束する。

(b') $\exists N \geq 1, \exists \underline{p}_1, \bar{p}_1 \in f^N(U_0 \cap (\underline{p}, \bar{p})^c)$ s.t.

$f \bar{p}_1 = \bar{p}, f \underline{p}_1 = \underline{p}, \bar{p}_1 \neq \bar{p}, \underline{p}_1 \neq \underline{p}$, かつ $\exists U_1 = \text{nbd of } \{\bar{p}_1, \underline{p}_1\}$ s.t. $U_1 \cap U_0 = \emptyset, U_1 \cap (\underline{p}_1, \bar{p}_1)^c \subset f^N(U_0 \cap (\underline{p}, \bar{p})^c), U_0 \supset \text{int } f U_1 \supset \{\underline{p}, \bar{p}\}$.

∴)

(i) \Rightarrow (ii); f が奇数 (≥ 3) 周期点を持つときは、oscillating cycle が存在する。Th 1-2 (i) の証明で述べた様な $K_i (i=0,1,\dots)$ を取る。このとき $\max K_0 \leq \max K_2 \leq \dots \leq \min K_3 \leq \min K_1$ である。 $\underline{p} \leq \lim_{i \rightarrow \infty} \max K_{2i}$, $\bar{p} \leq \lim_{i \rightarrow \infty} \min K_{2i+1}$ とおけば、 $\underline{p} \leq \bar{p}$ 。

① $\underline{p} = \bar{p}$ (= g とおくと) のとき; g に十分近い点 y を考える。

$y \in \exists K_i$ のとき、 $f^{i+1} y \in I_{m+1}$ となり、 $f^{i+1} y$ は g から十分離れる。 y が K_i と K_{i+2} の間にある場合も、($f^i y \in K_{i+1}$) or ($f^i y$ は K_{i+1} よりも g から遠いところにある) から、 j が十分大なら、 $f^j y$ は g から十分離れる。いざしにせよ、条件 (a) がみたされ、ときとる i について $f^i U_0 \supset I_{m+1}$ なるように $U_0 \subset I_m$ ととることが出来る。このとき、 $f I_{2m} \supset I_m \supset U_0, f^{i+2m-2} U_0 \supset I_{2m}$ 故、(b) をみたす g_1 が I_{2m} の中にとることが出来る。

② $\underline{p} \neq \bar{p}$ のとき; $\{\underline{p}, \bar{p}\}$ が 2-cycle であり、(a') (b') をみたすことが ① と同様にして言える。

(ii) \Rightarrow (i); (a) (b) をみたす不動点 g が存在したとする。必要なら U をとりなおして、 $f U$ が g の open nbd に含まれているとしてよい。

(b) ε みたす N のうち最小の n の ε 改め N とおく。さらに $U \subseteq f^N U_1$ に對して (a) ε みたす n のうち最小の n の ε 改め m とおく。
Lemma 1-3 を何度か使えば、 $\forall k \geq 0$ に對して、次の様な閉区間族 I_j がとれる；

$$\begin{cases} \varphi_1 \in \text{int } I_0 \subset U_1, & I_i \subseteq f^i I_0 \ (i=1, 2, \dots, k+N+1) \text{ とするとき,} \\ \varphi_0 \in \text{int } I_1 \subset I_1 \subseteq I_2 \subseteq \dots \subseteq I_{k+1} = \overline{U_0}, & I_{k+N} = f^{N-1} \overline{U_0} \ni \varphi_1, \\ I_{k+N+1} = f^N \overline{U_0} \supset \overline{U_1} \supset I_0. \end{cases}$$

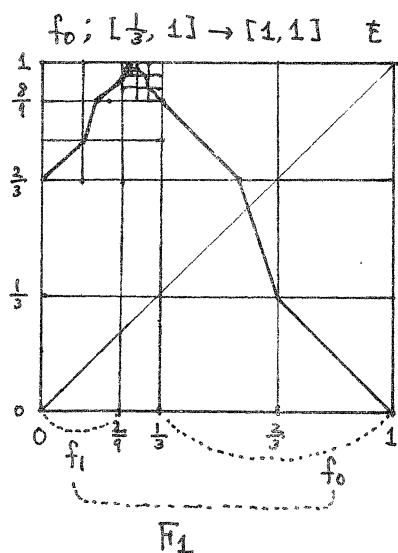
Lemma 1-4 より、 $(k+N+1)$ -周期点が存在する。 k は任意故、特に、奇数周期点が存在する。

(a') (b') ε みたす 2 -cycle が存在する場合も同様にして、奇数 (≥ 3) 周期点の存在が結論できる。 \square

以上で Sharkovskii の定理に関する記述を終える。この節の最後に、いくつかの例を述べておくことにする。

Examples

1° (2 中周期のみの例)



$$f_0(x) = \begin{cases} -x + \frac{11}{4} & (\frac{1}{4} \leq x \leq \frac{3}{4}) \\ -3x + \frac{7}{3} & (\frac{3}{4} \leq x \leq \frac{2}{3}) \\ -x + 1 & (\frac{2}{3} \leq x \leq 1) \end{cases} \text{ で定義する。}$$

f_0 のグラフを $1/2$ 倍して、左右を反対にして、 $[0, \frac{2}{3}] \times [\frac{2}{3}, 1]$ にうめこむ。こうやってできる写像を $f_1: [0, \frac{2}{3}] \rightarrow [\frac{2}{3}, 1]$ とする。

$F_1: [0, \frac{2}{3}] \cup [\frac{1}{4}, 1] \rightarrow [0, 1]$ と $F_1|_{[0, \frac{2}{3}]} = f_1$, $F_1|_{[\frac{1}{4}, 1]} = f_0$ によって定義する。

F_1 のグラフを $1/4$ 倍して $[\frac{2}{3}, \frac{1}{4}] \times [\frac{2}{3}, 1]$ にうめこんでえらぬる写像を F_2 とする。

以下同様にして、写像 F_i ($i=3, 4, \dots$) を次の様に定める。

$$F_i : \left[\frac{2}{q} \left(1 + \frac{1}{q} + \dots + \left(\frac{1}{q}\right)^{i-2} \right), \frac{2}{q} \left(1 + \frac{1}{q} + \dots + \left(\frac{1}{q}\right)^{i-1} \right) \right] \cup \left[\frac{1}{q} - \frac{2}{q} \left(\frac{1}{q} + \dots + \frac{1}{q^{i-1}} \right), \frac{1}{q} - \frac{2}{q} \left(\frac{1}{q} + \dots + \left(\frac{1}{q}\right)^{i-2} \right) \right]$$

$$\rightarrow \left[1 - \left(\frac{1}{q}\right)^{i-1}, 1 \right].$$

F_i のグラフを q^{i-1} 倍したグラフは, F_1 のグラフに等しい。

このとき;

claim $f(x) = F_i(x)$ (if $x \in \text{domain of } F_i$) によって $f: [0,1] \rightarrow [0,1]$ を定めれば, f は, 2 中周期点しかもたない。

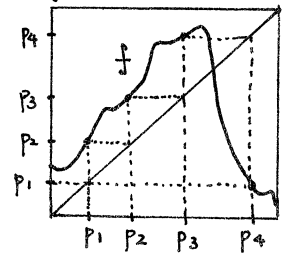
∴)

f^2 のグラフは, $[0, \frac{1}{q}]$, $[\frac{2}{q}, 1]$ 上で各々, f のグラフと相似になり, かつ, $(\frac{1}{q}, \frac{2}{q})$ 上の f の周期点は, 不動点に限ることがわかる。故に, f が $2^{\cdot} l$ -周期点 ($l \geq 3$ 奇数) をもてば, f は l -周期点をもつ。ところが, f によって, 区間 $[0, \frac{7}{12}]$ は区間 $[\frac{7}{12}, 1]$ に, 区間 $[\frac{7}{12}, 1]$ は区間 $[0, \frac{7}{12}]$ にうつる。($x = \frac{7}{12}$ は f の不動点)。故に, f は奇数周期点を持ち得ず, l -周期点の存在に矛盾。 \triangleleft

Remark $\forall n, \forall l$ について; $\text{Per}([0,1], f) \subseteq \bigcup_{n \geq 1} \text{Per}([0,1], f, n)$
 $= \{ k \in \mathbb{N}; k + 2^{\cdot} l \}$ なる $f: [0,1] \rightarrow [0,1]$ を構成することができる。

2° (昇る周期軌道)

def k -cycle $\{p_1 < p_2 < \dots < p_k\}$ が f の 昇る k -cycle
 $\Leftrightarrow p_i = f^{i-1} p_1$ ($i=2, 3, \dots, k$)



昇る k -cycle は, f の k -cycles の中でも, 最も複雑なものであると断言することができる。
 すなわち;

(昇る 4-cycle)

Proposition 1-7. f が昇る k -cycle ($k \geq 3$) をもてば, $\forall l \leq k$ について, f は昇る l -cycle ももつ。特に, $\text{Per}([0,1], f) = \mathbb{N}$ 。

∴) 昇る k -cycle について, その graph (sec. Th 1-1, 1-2 の証明の 4° と 5° の間の def) は, 次の様になる;



区間列 $I_{k-1} \rightarrow I_{k-2} \rightarrow I_{k-2+1} \rightarrow \dots \rightarrow I_{k-2} \rightarrow I_{k-1}$ に対して Lemma 1-4 E) 適用すればよい。□

REMARK.

f が必ずしも連続でない場合にも, Sharkovskii の定理と類似のことが成立することがある。例えば, $\beta > 1$ に対して $f_\beta: [0, 1] \rightarrow [0, 1]$ を, $f_\beta x \equiv \beta x \pmod{\mathbb{Z}}$ で定めれば, 10 の次の様な order に関して, Sharkovskii の定理と同様のことが f_β に対して成立する;

$$2 \vdash 3 \vdash 4 \vdash 5 \vdash \dots \vdash 1.$$

REMARK.

S^1 上の写像については, Sharkovskii の定理は必ずしも成立しない。

§2. 実現と位相的エントロピー.

この節では、区間の(連続)写像を、より性質の調べ易い、“シフト”に“実現”し、それをを用いて、写像の性質---特に、位相的エントロピーと呼ばれる量---を調べてゆく。

まず、次の2つの例を考える。

① $f: [0, 1) \rightarrow [0, 1)$ を $f x \equiv 2x \pmod{\mathbb{Z}}$ によって定義する。一方、 $x \in [0, 1)$ を2進展開する；

$$x = a_0/2 + a_1/2^2 + a_2/2^3 + \dots \quad (a_i = a_i(x) \in \{0, 1\})$$

このとき、 (a_0, a_1, \dots) は、 f とが次の様に関係付けらる；

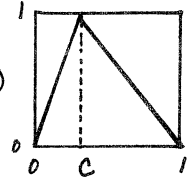
$$a_0 = a_0(x) = [2x], \quad a_m = a_m(x) = a_0(f^m x) \quad (m \geq 1).$$

よして、 $x \in [0, 1)$ と、片側無限数列 $\pi(x) \equiv (a_0(x), a_1(x), \dots) \in \{0, 1\}^{\mathbb{N}}$ とが対応付けられ、さらに、

$$\pi(fx) = (a_0(fx), a_1(fx), \dots) = (a_1(x), a_2(x), \dots)$$

が成立する。この意味で、 $\{0, 1\}^{\mathbb{N}}$ 上の写像 $(a_0, a_1, \dots) \mapsto (a_1, a_2, \dots)$ は、 $f \in$ “実現”して見られる。

② $f: [0, 1] \rightarrow [0, 1]$ を、 $f x = \begin{cases} x/c & (0 \leq x \leq c) \\ (x-1)/(c-1) & (c \leq x \leq 1) \end{cases}$



で定義する。[[$0 < c < 1$]]

このとき $x \in [0, 1]$ は、 f に対応して次の様に展開

される；

$$x = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \prod_{i=0}^{n-1} (c - a_i) \quad (\text{但 } \prod_{\emptyset} = 0, \prod_{\emptyset} = 1 \text{ と約束する}).$$

ここで

$$a_0 = a_0(x) \equiv \begin{cases} 0 & (0 \leq x \leq c) \\ 1 & (c < x \leq 1) \end{cases}, \quad a_m = a_m(x) \equiv a_0(f^m x) \quad (m \geq 1).$$

$\therefore f x = (x - a_0(x)) / (c - a_0(x))$ と書けるから、 $f^m x = (f^m x - a_{m+1}(x)) / (c - a_{m+1}(x))$.

これを順次使うと； $f^m x = a_0(x) + a_1(x)(c - a_0(x)) + \dots + a_{m-1}(x)(c - a_{m-2}(x)) - (c - a_0(x)) + (f^m x)(c - a_{m-1}(x)) \dots (c - a_0(x))$ 。最後の項は $m \rightarrow \infty$ のとき 0 に収束するから、上の展開が o.k. △

この展開によって, $x \in [0, 1]$ と $(a_0(x), a_1(x), \dots) \in \{0, 1\}^{\mathbb{N}}$ とが対応し, ④と同様なことが言える。故に, これも亦, “実現”と見なすことができる。

以上の例を念頭におきつつ, 一般の場合を考えた中く。まず, 写像を“実現する場”として shift を定義する。

def 有限集合 A (with discrete topology) を以下固定する。 A の元を alphabet と呼ぶ。 A の元の (正方向の) 片側無限数列全体 $A^{\mathbb{N}} \cong \{ \omega = (\omega_0, \omega_1, \dots) ; \omega_i \in A \}$ を考える。 ($A^{\mathbb{N}}$ には, A の topology の product topology を入れておく。) $A^{\mathbb{N}}$ の元 ω の第 i 成分を, ω_i 或るいは $\omega(i)$ で表わす。 さらに, $A^{\mathbb{N}}$ 上の連続な ($\#A$ -to-one) 写像 $\sigma: A^{\mathbb{N}} \rightarrow A^{\mathbb{N}}$ を,

$$(\sigma\omega)(i) = \omega(i+1)$$

によって定義して, (full) shift と呼ぶ。

def $A^{\mathbb{N}}$ の部分集合 X が σ -不変 (σ -invariant) $\Leftrightarrow \sigma X = X$.

def $A^{\mathbb{N}}$ の σ -invariant closed subset X について, σ の X への制限 $\sigma|_X \in \text{inv } \sigma$ と書くことにして, pair (X, σ) を shift, symbolic dynamics, subshift etc. と呼ぶ。 [単に $X \in$, そのように呼ぶこともある。]

def $\omega \in A^{\mathbb{N}}$ について,

$\omega(I) \cong (\omega(i))_{i \in I}$ ($I \subset \mathbb{R}$) とおく。 とくに,

$\omega[0, n) \cong (\omega(0), \omega(1), \dots, \omega(n-1)) \in$ 長さ n の単語 (word)

という。 word u に対して, $|u|$ で, その長さを表わすことにし, u でまじる cylinder set $[u]$ を次の様におく;

$[u] \cong \{ \omega \in A^{\mathbb{N}} ; (\omega(0), \omega(1), \dots, \omega(|u|-1)) = u \}$.

NB cylinder set は, $A^{\mathbb{N}}$ の clopen (= closed & open) subset である。

次に, 位相的エントロピー一般の位相力学系に対して定義する。

def compact metric space X と, それ上の連続写像 $T: X \rightarrow X$ に対して, pair (X, T) を 位相力学系 (topological dynamical system) とする。

def (位相的エントロピー)
 (X, T) を位相力学系とする。

④ X の open cover α に対して, α に関する (X, T) の位相的エントロピー を次式で定義する;

$$\text{ent}(X, T, \alpha) \cong \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log N\left(\bigvee_{i=0}^{n-1} T^{-i} \alpha\right) \quad \text{--- (1)}$$

但し \log は, $2 \in \mathbb{R}$ とするものとする。(以下, これに対応して, $\exp x = 2^x$ とする。)

⑤ open covers $\alpha = \{U_i\}_i, \beta = \{V_j\}_j$ に対して;
 $\alpha \vee \beta \cong \{U_i \cap V_j\}_{i,j}$ (帰納的に $\bigvee_{k=1}^n \alpha_k$ が定義できる)。

$$T^{-1} \alpha \cong \{T^{-1} U_i\}_i$$

$$N(\alpha) \cong \min \{ \# \beta ; \beta \text{ は } \alpha \text{ の subcover } \}.$$

Remark. $N(\alpha \vee \beta) \leq N(\alpha) \cdot N(\beta)$ 故, (1) 式の limit が存在し,かつそれは \inf に等しい。特に, $< \infty$ 。

$$\text{ent}(X, T, \alpha) = \inf_n \frac{1}{n} \log N\left(\bigvee_{i=0}^{n-1} T^{-i} \alpha\right) \quad \text{--- (2)}$$

⑥ (X, T) の 【或る n は, 単に, T の】位相的エントロピー (topological entropy) を次式で定義する;

$$\text{ent}(X, \mathcal{T}) \cong \sup \{ \text{ent}(X, \mathcal{T}, \alpha) ; \alpha = \text{open cover of } X \} \text{ --- (3)}$$

Remark. (X, \mathcal{T}) の位相的エントロピー ε , $\text{ent}(\mathcal{T})$, $h_{\text{top}}(X, \mathcal{T})$, $h_{\text{top}}(\mathcal{T})$, $h(\mathcal{T})$, $h(X, \mathcal{T})$ 等と書くこともある。

Remark. X は compact 故, (3) 式の \sup は finite open cover についてのものとせばよい。

def 位相力学系 (X_i, \mathcal{T}_i) ($i=1, 2$) が 同型 (isomorphic), あるいは, (位相的) 共役 ((topologically) conjugate)
 $\Leftrightarrow \exists \varphi: X_1 \rightarrow X_2: \text{homeo. s.t. } \varphi \circ \mathcal{T}_1 = \mathcal{T}_2 \circ \varphi$.

$$\begin{array}{ccc} X_1 & \xrightarrow{\varphi} & X_2 \\ \mathcal{T}_1 \downarrow & \cong & \downarrow \mathcal{T}_2 \\ X_1 & \xrightarrow{\varphi} & X_2 \end{array}$$

Theorem 2-1. 位相的エントロピーは, 同型に関する不変量。
 即ち, (X_1, \mathcal{T}_1) と (X_2, \mathcal{T}_2) とが同型ならば, $\text{ent}(X_1, \mathcal{T}_1) = \text{ent}(X_2, \mathcal{T}_2)$ 。

\therefore 定義より明らかである。 □

次に symbolic dynamics (X, σ) の位相的エントロピーについて考える。

def symbolic dynamics (X, σ) に対して, canonical cover (あるいは, canonical partition) と呼ばれる X の open cover (= かつ, 同時に, partition ともなっている) α_0 ε 次で定義する;

$$\alpha_0 \cong \{ [a] \cap X ; a \in A \}.$$

Theorem 2-2. symbolic dynamics (X, σ) について,

$$\text{ent}(X, \sigma) = \text{ent}(X, \sigma, \alpha_0).$$

\therefore) X には product topology (の induced topology) Σ 入れたのだから, Lebesgue の covering lemma を用いれば, $\forall \alpha = \text{open cover of } X$ に対して, $\exists N; \bigvee_{i=0}^{N-1} \sigma^{-i} \alpha_0$ は α の refinement. (但, open covers β, γ に対して, β が γ の refinement $\Leftrightarrow \beta = \beta \vee \gamma \Leftrightarrow \forall B \in \beta; \exists C \in \gamma: B \subset C$). して, ent の定義より明らかなら, β が γ の refinement $\Rightarrow \text{ent}(X, \sigma, \beta) \geq \text{ent}(X, \sigma, \gamma)$.

故に,

$$\begin{aligned} \text{ent}(X, \sigma, \alpha) &\leq \text{ent}(X, \sigma, \bigvee_{i=0}^{N-1} \sigma^{-i} \alpha_0) \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log N \left(\bigvee_{j=0}^{n-1} \sigma^{-j} \left(\bigvee_{i=0}^{N-1} \sigma^{-i} \alpha_0 \right) \right) \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log N \left(\bigvee_{k=0}^{n+N-1} \sigma^{-k} \alpha_0 \right) \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n+N}{n} \cdot \frac{1}{n+N} \log N \left(\bigvee_{k=0}^{n+N-1} \sigma^{-k} \alpha_0 \right) \\ &= \text{ent}(X, \sigma, \alpha_0). \end{aligned}$$

α は任意故, $\text{ent}(X, \sigma) \leq \text{ent}(X, \sigma, \alpha_0)$

逆の不等式は. 定義より明白. □

NB 一般に, top. dyn. sys. (X, \mathcal{P}) について, X の open cover α が $\bigvee_{i=0}^{n-1} \mathcal{P}^{-i} \alpha \rightarrow$ (各点分割) ($n \rightarrow \infty$) ならば, $\text{ent}(X, \mathcal{P}) = \text{ent}(X, \mathcal{P}, \alpha)$ が成立する. という定理がある. 上は, α の定理の特殊な場合に他ならない.

def subshift X について,

$$W_n(X) \equiv \{ \omega \in [0, n); \omega \in X \}$$

Remark 2-3. $\#W_n(X) = N \left(\bigvee_{i=0}^{n-1} \sigma^{-i} \alpha_0 \right)$

[e.g. $X = A^{\mathbb{N}}$ ならば, $W_n(X) = A^{1, \dots, n-1}$. $\therefore \#W_n(X) = (\#A)^n$.
 故に, Th 2-2 より, $\text{ent}(A^{\mathbb{N}}, \sigma) = \log \#A$.]

subshift のうちでも特に重要なのが, 次に定義する Markov subshift である.

def $p \in \mathbb{N}$ を fix する。 A^{p+1} の部分集合 W に対して,
 $M(W) \equiv \{\omega \in A^{\mathbb{N}}; (\omega(n), \omega(n+1), \dots, \omega(n+p)) \in W \text{ for } \forall n \geq 0\}$
 とおく。 このとき $M(W)$ は σ -invariant closed subset of $A^{\mathbb{N}}$.
 subshift $(M(W), \sigma) \in$, W の定める p 重 Markov shift といふ。
 一般に, subshift (X, σ) が, $X = M(W_{p+1}(X))$ であるとき,
 p 重 Markov shift といふ。 とくに $p=1$ のとき, simple Markov
shift といふ。

def $W \subset A \times A$ の定める simple Markov shift に対して, 次の様な
 $\#A \times \#A$ -行列, $M \in$ 対応させることができる;

$$M = (M_{ab})_{a,b \in A}; \quad M_{ab} = \begin{cases} 1 & \text{if } (a,b) \in W, \\ 0 & \text{otherwise.} \end{cases}$$

逆に, 0 または 1 を成分とする任意の正行行列から, simple Markov
 shift を定めることができる。

この様な行列 M , simple Markov shift の 構造行列 (structure
 matrix) といふ。

Proposition 2-4. p 重 Markov shift ($\forall p \geq 2$) は simple Markov
 shift とみなせる。 即ち, p 重 Markov shift は, ある simple
 Markov shift と topologically conjugate.

\therefore) $(M(W), \sigma) \in p$ 重 Markov shift とする。 $A^p = A^{\{0,1,\dots,p-1\}}$ \in
 alphabet とする simple Markov shift $(M(W^*), \sigma)$ \in 次の様
 に定義する。

先ず, $A^p \times A^p$ の部分集合 $W^* \in$; $(u_0, \dots, u_{p-1}), (v_0, \dots, v_{p-1}) \in A^p$
 について,

$$((u_0, \dots, u_{p-1}), (v_0, \dots, v_{p-1})) \in W^* \Leftrightarrow \begin{cases} u_1 = v_0, u_2 = v_1, \dots, u_{p-1} = v_{p-2}, \\ (u_0, u_1, \dots, u_{p-1}, v_{p-1}) \in W \end{cases}$$

によって定義する。 このとき,

$(A^p)^{\mathbb{N}}, \sigma$ の subshift $(M(W^*), \sigma)$ は simple Markov shift.

よりに, 写像

$$\mathcal{M}(W) \ni (u_0, u_1, \dots) \mapsto$$

$$((u_0, u_1, \dots, u_{p-1}), (u_1, u_2, \dots, u_p), (u_2, u_3, \dots, u_{p-1}), \dots) \in \mathcal{M}(W^p)$$

が, $(\mathcal{M}(W), \sigma)$ と $(\mathcal{M}(W^p), \sigma)$ との間 topological conjugacy である。□

Proposition 2-5. M は structure matrix とする simple Markov shift (X, σ) に対して,

$$\#W_n(X) = (M^{n-1} \mathbf{1}, \mathbf{1}) = \sum_{a,b} (M^{n-1})_{ab}$$

但, $(,)$ は \mathbb{R}^{*A} のふつうの内積, M^{n-1} は行列としての M の $(n-1)$ 乗, $(,)_{ab}$ は行列の (a,b) -成分, $\mathbf{1} = {}^*(1, 1, 1, \dots, 1)$.

∴) 明らかである。□

Proposition 2-6. M は structure matrix とする simple Markov shift (X, σ) について,

$$\#Fix(X, \sigma^n) = \text{Tr } M^n \quad (M^n \text{ のトレース}).$$

∴) $\omega \in X$ について,

$$\omega \in \text{Fix}(X, \sigma^n) \Leftrightarrow \omega(l+n) = \omega(l) \quad (\forall l = 0, 1, 2, \dots)$$

故に,

$$\#Fix(X, \sigma^n) = \#\{\omega[0, n+1); \omega \in X, \omega(0) = \omega(n)\}$$

このことから, 主張は明白。□

simple Markov shift の位相的エントロピーは, 簡単に表わすことができる。即ち,

Theorem 2-7. M は structure matrix とする shift (X, σ) について,
 $\text{ent}(X, \sigma) = \log \lambda$.

但, λ は M の Perron-Frobenius root. ($\lambda \leq 1$ のとき, $\log \lambda = 0$ と約束する)

Remark. 念のため Perron-Frobenius の定理 を述べておく。証明は, [G], [岩], [松] etc. を参照せよ。

1° 非負正方形行列 $A = (a_{ij})_{i,j=1,2,\dots,n}$ ($\forall i,j; a_{ij} \geq 0$) には, 非負 (とくに実数の) 固有値 α が存在し, A のいかなる固有値 β に対しても, $|\beta| \leq \alpha$. (α を A の Perron-Frobenius root とする。)

2° とくに, A が irreducible (i.e. $\forall i,j; \exists N = N(i,j) > 0; (A^N)_{ij} > 0$) のとき, $\alpha \neq 0$ 。さらに α に対応する固有ベクトルとして, 各成分が全て正なるものがとれる。 (α は simple な固有値)

3° とくに, $\exists N \geq 1; A^N > 0$ (i.e. $\forall i,j; (A^N)_{ij} > 0$) のとき, α 以外の任意の固有値 β について, $|\beta| \neq \alpha$ 。

Th. 2-7 の証明.

2-2, 2-3, 2-5 により。

$$\text{ent}(X, \mathbb{1}) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log (M^{n-1} \mathbb{1}, \mathbb{1}) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log \sum_{a,b} (M^{n-1})_{a,b}.$$

一方, M は, \mathbb{R} 上 $M \in 1$ 次変換の, ある基底に関する表現だと思った時, 基底の各元の順序を適当に入れかえてできる基底に関して] 次の様なかたちをしていると思つてよい; (see [G], [岩], [松] etc.)

$$\begin{pmatrix} M_1 & & 0 \\ & M_2 & \\ * & \dots & \\ & & M_d \end{pmatrix} \quad \text{【各 } M_i \text{ は正方形行列で, irreducible か, 零行列】}$$

このとき。

$$\begin{cases} (M \text{ の Perron-Frobenius root}) = \max_i (M_i \text{ の Perron-Frobenius root}), \\ \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log (M^{n-1} \mathbb{1}, \mathbb{1}) = \max_i \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log (M_i^{n-1} \mathbb{1}, \mathbb{1}). \end{cases}$$

故に, M 自身が irreducible のときを考えると十分。このとき, M の M の Perron-Frobenius root $\alpha > 0$ に対する正の固有ベクトル $x = (x_1, \dots, x_n)$ とする; $Mx = \alpha x$. $\therefore \sum_b (M^{n-1})_{a,b} x_b = \alpha a \cdot \lambda^{n-1}$. $\max x_i \equiv \bar{x} > 0$, $\min x_i \equiv \underline{x} > 0$ とおくと ($\because \sum_{a,b} (M^{n-1})_{a,b} \underline{x} \leq \sum_{a,b} (M^{n-1})_{a,b} x_b \leq \sum_{a,b} (M^{n-1})_{a,b} \bar{x}$). $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log$ を施せば, 主張がえられる。 \square

以上が, "表現の場" としての *shift* の話であった。次に, 区間上の力学系を, 如何にして *shift* に表現してゆくか? について述べる。

以下, $f: J \rightarrow J$ を, 閉区間 $J = [0, 1]$ 上の連続写像とし, 次の仮定をみたす α とする;

仮定 $0 = c_0 < c_1 < c_2 < \dots < c_\ell = 1$. s.t. $\forall i$ について;
 $f|I_i$ (但 $I_i \equiv [c_{i-1}, c_i]$) は単調非減少か, 単調非増加。
 さらに, ℓ は, この仮定をみたす α のうち最小な α とする。

def 上の様な ℓ を, $\text{lap}(f)$ と書き, f の lap number とする。
 また, 各 $I_i = [c_{i-1}, c_i]$ のことを lap interval とする。

NB lap interval のとり方は一意的には定まらない。

def $x \in J$ について, $x \in \text{int } I_a$ ($1 \leq a \leq \ell$) のとき $a_0(x) = a$ とおき, さらに, $a_n(x) \equiv a_0(f^n x)$ ($n \geq 1$) とおく。

NB $f^n x \in \{c_0, c_1, \dots, c_\ell\}$ のとき, $a_n(x)$ は定義されない。

def $\forall n \geq 0$ について $a_n(x)$ が定義される様な x 全体を J° とする。
 即ち,

$$J^\circ \equiv J \setminus \bigcup_{n \geq 0} f^{-n}(\{c_0, c_1, \dots, c_\ell\})$$

def $\pi = \pi_f: J^\circ \rightarrow A^\mathbb{N}$ を,

$$\pi(x) \equiv (a_0(x), a_1(x), a_2(x), \dots)$$

で定義し, π の像の ($A^\mathbb{N}$ における) 閉包を $X = X_f$ とおく;

$$X = X_f \equiv \overline{\pi(J^\circ)}.$$

def X_f 上に次の様な order $\langle = \langle_f$ を入れる;

∴)

(i); $X_f = \overline{\pi_f(J^\circ)}$ 故, $\forall \omega \in X_f$ に対して次が成り立つ;

$\forall n \geq 0; \exists \alpha_n \in J^\circ; \omega \in I_{\omega}(0, n) = \pi(\alpha_n) \in I_{\omega}(0, n)$.

故に, $R(\omega \in I_{\omega}(0, n)) \subseteq \bigcap_{i=0}^{n-1} f^{-i} I_{\omega}(i)$ は, J の, 空でない, 閉部分

区間で, 明らかに, $R(\omega \in I_{\omega}(0, 1)) \supseteq R(\omega \in I_{\omega}(0, 2)) \supseteq R(\omega \in I_{\omega}(0, 3)) \supseteq \dots$.

有限交叉性により, $R(\omega) = \bigcap_{n=1}^{\infty} R(\omega \in I_{\omega}(0, n)) \neq \emptyset$. この R が 閉部分区間が 1 点のみになる ω は, 明らか.

(ii); 明らか.

(iii); $\forall \alpha \in J$ について, $\exists \omega \in X_f; \alpha \in R(\omega)$ を言えばよい.

$\alpha \in J^\circ$ の場合, $\alpha \in R(\pi(\alpha))$ 故, $\omega = \pi(\alpha)$ が上をみたす.

$\alpha \in J \setminus J^\circ$ の場合を考える. $f^m \alpha \in (c_0, c_1, \dots, c_n)$ なる, 最小の

n をとると, $\alpha \in \bigcap_{i=0}^{n-1} f^{-i} (Int I_{a_i}(\alpha))$. $\bigcap_{i=0}^{n-1} f^{-i} (Int I_{a_i}(\alpha))$ と.

α を含む $\bigcup_{i \geq n} f^{-i} (c_0, \dots, c_n)$ の連結成分 U の infimum γ とする.

このとき, 十分小さい $\forall \varepsilon > 0$ に対して, $\gamma - \varepsilon \in J^\circ$ から

$\pi(\gamma - \varepsilon) \in I_{\omega}(0, n) = \pi(\alpha) \in I_{\omega}(0, n)$. 以上により, $\omega \in \sup_{\varepsilon > 0} \pi(\gamma - \varepsilon)$

とすれば, この $\omega \in X_f$ が 求める条件をみたす. \square

def $X_f^\circ = X_f^\circ \subseteq \{\omega \in X_f; \#R(\omega) = 1\}$ とおき, $P = P_f: X_f^\circ \rightarrow J$
 $\varepsilon, \{P(\omega)\} = R(\omega)$ によって定義する.

Proposition 2-10. (i) $X_f \setminus X_f^\circ$ は高々可算集合.

(ii) $P: X_f^\circ \rightarrow J$ は連続写像.

∴) (i) Baire の定理より O.K.

(ii) P は X_f の order $< \infty$ と, J の order $\leq \infty$ に関して単調 (P.2-9.(iii))

故, 連続性は明白. \square

以上で, $(J, f) \in (X_f, \omega)$ で “実現” することができた.

これらの位相的エントロピーの間には, 次の関係が成り立つ.

Theorem 2-11.

- (i) $ent(X_f, \sigma) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log lap(f^n),$
(ii) $ent(J, f) = ent(X_f, \sigma).$

∴)

(i); $lap(f^n) = \#W_n(X_f)$ 故, 2-2, 2-3 より明らか。

(ii); [\leq の証明]. J の任意の open cover \mathcal{U} に対して, $\mathcal{U}_a \triangleq \{U \in \mathcal{U}; U \cap I_a \neq \emptyset\}$ ($a \in A$) とおく。 $\forall a_0 a_1 \dots a_{n-1} \in W_n(X_f)$ について, f^m は $I_{a_0 a_1 \dots a_{n-1}}$ 上, 単調 ($1 \leq \forall m \leq n$) 故, $I_{a_0 a_1 \dots a_{n-1}}$ は 高々 $\sum_{m=0}^{n-1} (\#\mathcal{U}_{a_m} + 1)$ 個の, $\bigvee_{m=0}^{n-1} f^{-m} \mathcal{U}$ の元によって覆うことができる。 故に, $k \leq \max \{ \#\mathcal{U}_a + 1; a \in A \}$ とおけば,
 $N(\bigvee_{m=0}^{n-1} f^{-m} \mathcal{U}) \leq k \cdot n \cdot \#W_n(X_f).$

故に,

$$\begin{aligned} ent(J, f, \mathcal{U}) &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log N(\bigvee_{m=0}^{n-1} f^{-m} \mathcal{U}) \\ &\leq \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log \#W_n(X_f) \\ &= ent(X_f, \sigma). \end{aligned}$$

[\geq の証明] 証明には Kolmogorov - Sinai invariant $h_\mu(\cdot)$ を使う。定義や性質については, 最終章 (Appendix) を参照されたい。

$\mu \in (X_f, \sigma)$ の maximal entropy を attain する σ -invariant measure とする;

$$h_\mu(X_f, \sigma) = ent(X_f, \sigma) \quad (\text{see A-8}).$$

$ent(X_f, \sigma) \neq 0$ のとき, $X_f \setminus X_f^0$ が高々可算集合故, $\text{supp } \mu \subset X_f^0$. P は X_f^0 上 injective 故, $ent(J, f) \geq h_{P_*\mu}(J, f) = h_\mu(X_f, \sigma) = ent(X_f, \sigma).$

$ent(X_f, \sigma) = 0$ のときは, \geq は明らか。

□

§3. Fredholm 行列式と sky-scraper.

shift (X, σ) の topological entropy は, X が Markov のときは, その structure matrix の Perron-Frobenius root を用いて表わされた。
この節では, より一般の shift について, ある種の zeta function を用いて, topological entropy を求める。

def shift (X, σ) について

$$D_X(z) \equiv \exp \left\{ - \sum_{m=1}^{\infty} \frac{z^m}{m} \cdot \# \text{Fix}(X, \sigma^m) \right\} \quad (z \in \mathbb{C}).$$

Theorem 3-1.

(i) 任意の shift (X, σ) に対して

$$D_X(z) = \prod_{m=1}^{\infty} (1 - z^m)^{\#P_m(X)}.$$

(ii) $M \in$ structure matrix とする Markov shift (X, σ) について,

$$\det(I - zM) = D_X(z). \quad (I \text{ は単位行列}).$$

とくに, $\exp\{-ent(X, \sigma)\}$ は $D_X(z)$ の最小非負零点。

∴ (i) $m \cdot \#P_m(X) = \#Per(X, m)$, $\# \text{Fix}(X, \sigma^m) = \sum_{n|1}^m \#Per(X, \sigma^n)$
だから,

$$\begin{aligned} \exp \left\{ - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{z^n}{n} \# \text{Fix}(X, \sigma^n) \right\} &= \exp \left\{ - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{z^n}{n} \sum_{m|1}^n m \cdot \#P_m(X) \right\} \\ &= \exp \left\{ - \sum_{m=1}^{\infty} \#P_m(X) \cdot \sum_{l=1}^{\infty} \frac{z^{ml}}{l} \right\} = \exp \left\{ \sum_{m=1}^{\infty} \#P_m(X) \cdot \log(1 - z^m) \right\} \\ &= \prod_{m=1}^{\infty} (1 - z^m)^{\#P_m(X)}. \end{aligned}$$

(ii) 一般に, 行列 A について, $\det(\exp A) = \exp(\text{Tr} A)$ であるから,

$$\begin{aligned} \det(I - zM) &= \det(\exp(\log(I - zM))) = \exp \text{Tr}(\log(I - zM)) \\ &= \exp \text{Tr} \left(\sum_{n=1}^{\infty} - \frac{(zM)^n}{n} \right) = \exp \left\{ - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{z^n}{n} \cdot \text{Tr} M^n \right\}. \end{aligned}$$

とこより, $\# \text{Fix}(X, \sigma^m) = \text{Tr} M^m$ (2-6) 故, $\det(I - zM) = D_X(z)$ が証明される。

さらに,

λ が $D_X(z)$ の 最小非負零点

$\Leftrightarrow \lambda$ が $\sqrt[n]{D_X(z)}$ の 最大収束半径

$$\Leftrightarrow \frac{1}{\lambda} = \overline{\lim} \sqrt[n]{\#F_X(X, \sigma^n)} / n = \overline{\lim} \sqrt[n]{\#F_X(X, \sigma^n)} = \overline{\lim} \sqrt[n]{\|T_X M^n\|}$$

[\Leftrightarrow は σ^n が, $\overline{\lim} \sqrt[n]{\|T_X M^n\|}$ は H^1 の Perron-Frobenius root 故, 2-7 より]

$$\Leftrightarrow \frac{1}{\lambda} = \exp(\text{ent}(X, \sigma))$$

$$\Leftrightarrow \lambda = \exp(-\text{ent}(X, \sigma)). \quad \square$$

def. topological dynamical system (Y, σ) と, 関数 $\theta: Y \rightarrow \mathbb{N}^* = \{1, 2, 3, \dots\}$ に対して, 次の様にして得られる $(Y^\theta, \sigma^\theta) \in$,

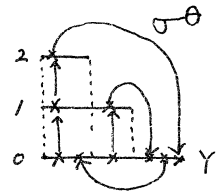
$(Y, \sigma) \in$ base dynamics } とする.
 $\theta \in$ ceiling function }

tower, sky-scraper, special endomorphism 等という;

$$Y^\theta \cong \{(i, \gamma) \in \mathbb{N} \times Y; \gamma \in Y, i \in \{0, 1, \dots, \theta(\gamma)-1\}\},$$

σ^θ は, Y^θ 上に次の様にして定義される map:

$$\sigma^\theta(i, \gamma) = \begin{cases} (i+1, \gamma) & \text{if } i < \theta(\gamma)-1 \\ (0, \sigma\gamma) & \text{if } i = \theta(\gamma)-1. \end{cases}$$



tower の “逆操作” として, 次のが考えられる;

def. topological dynamical system (X, σ) と, X の subset E について, 次の様にして得られる $(X_E, \sigma_E) \in$, E 上 \wedge の derived dynamics とする;

$$X_E \cong \{\omega \in E; \#\{i; \sigma^i \omega \in E\} = \infty\}$$

\wedge σ が invertible (i.e. σ が homeo.) のとき,

$$X_E \cong \{\omega \in E; \#\{i \geq 0; \sigma^i \omega \in E\} = \#\{i < 0; \sigma^i \omega \in E\} = \infty\}$$

とある。

$\omega \in X_E$ について, $H_E(\omega) \cong \min\{i > 0; \sigma^i \omega \in E\}$ とおき,

$\sigma_E: X_E \rightarrow X_E \in$, $\sigma_E(\omega) = \sigma^{H_E(\omega)}(\omega)$ で定義する。

Remark. σ^0, σ_E は連続になるとは限らない。

以下話をすすめてゆくには, two-sided shift を考えた方がよい。

def $A^{\mathbb{Z}} \cong \{\omega = (\dots, \omega(-1), \omega(0), \omega(1), \dots) ; \omega(i) \in A\}$ 上に,
 $(\sigma\omega)(i) = \omega(i+1)$ で与えられる shift $\sigma: A^{\mathbb{Z}} \rightarrow A^{\mathbb{Z}}$ を考える。
 $A^{\mathbb{Z}}$ の σ -invariant closed subset X について, topological dynamical system (X, σ) $[\sigma = \sigma|_X]$ を, 両側シフト (two-sided shift) とする。 $[\text{two-sided shift での } \sigma \text{ は homeo. である}]$

仮定 以下, この節では, two-sided shift のみを考える。

Remark. (one-sided) shift と, two-sided shift とは, 次の様に対応がつけられる;

one-sided shift (X, σ) に対して, two-sided shift (\tilde{X}, σ) が,
 $\tilde{X} \cong \{\omega \in A^{\mathbb{Z}} ; (\omega(n), \omega(n+1), \dots) \in X \ (\forall n \in \mathbb{Z})\}$
によって定義される。逆に, two-sided shift (\tilde{X}, σ) に対して
one-sided shift (X, σ) が

$X \cong \{(\omega(0), \omega(1), \dots) ; \omega \in \tilde{X}\}$
によって定義される。

この時, $\#W_n(X) = \#W_n(\tilde{X})$ 故, $\text{ent}(X, \sigma) = \text{ent}(\tilde{X}, \sigma)$ 。

def shift (X, σ) について,

$$W(X) \cong \bigcup_n W_n^*(X),$$

def shift (X, σ) について, $B \subset W(X)$ が次の条件をみたすとき, B は (X, σ) の orbit base とする;

(i) $\forall \omega \in X$ に対して, $(\dots, b_{-1}, b_0, b_1, \dots) \in B^{\mathbb{Z}}$ $\& \cup$ $0 \leq i < |b_0|$ なる整数 i が一意にまわり, 下の * をみたす;

* $\left\{ \begin{array}{l} \omega = \dots b_{-1} b_0 b_1 \dots \text{ (} \forall b_i \in B \text{ の } \forall b_i \text{ を並べてできる sequence)} \\ \text{但, } b_0 = (c_0, c_1, \dots, c_{|b_0|-1}) \text{ とするとき, } \omega(0) = c_i \end{array} \right.$

かつ,

(ii) $\forall b_j \in B (j \in \mathbb{Z}), \forall i \in [0, |b_0|) \cap \mathbb{Z}$ について, * によって
定まる sequence ω は, X の元である。

この二条件は次と同値である;

$Y = B^{\mathbb{Z}}$ とし, $\theta: Y \rightarrow \mathbb{N}^+$ ε $\theta(\gamma) = |b_0|$ ($\gamma = (\dots, b_{-1}, b_0, b_1, \dots)$)
によって定めるとき, 次の map $\varphi: Y^{\theta} \rightarrow X$ が bijective である。

$\varphi(i, \gamma) = \sigma^i(\dots b_{-1} b_0 b_1 \dots)$ 但, $\gamma = (\dots, b_{-1}, b_0, b_1, \dots)$ であり,
右辺の sequence $(\dots b_{-1} b_0 b_1 \dots)$ の第 0 座標は, b_0 の最初の
alphabet.

この場合, $Y = B^{\mathbb{Z}}$ は totally disconnected 故, θ は連続で,
 $(Y^{\theta}, \sigma^{\theta})$ は topological dynamical system となる。さらに
 φ は, $(Y^{\theta}, \sigma^{\theta})$ と (X, σ) との間の topological conjugacy
を与える。

orbit base $\varepsilon \neq \emptyset$ shift について, $D_X(z)$ が簡単に計算できる。
即ち;

Theorem 3-2. shift (X, σ) が orbit base $B \neq \emptyset$ とき,
$$D_X(z) = 1 - \sum_{b \in B} z^{|b|}.$$

$\therefore \omega = \varphi(i, (\dots, b_{-1}, b_0, b_1, \dots)) = \sigma^i(\dots b_{-1} b_0 b_1 \dots)$ について,
 $\omega \in \text{Fix}(X, \sigma^n) \Leftrightarrow \exists k; \left\{ \begin{array}{l} |b_0| + |b_1| + \dots + |b_{n-1}| = n, \text{ かつ} \\ b_{m+k} = b_m \text{ (} \forall m \in \mathbb{Z} \text{)} \end{array} \right.$

であることに注意すれば, $i \in [0, |b_0|) \cap \mathbb{Z}$ ($|b_0|$ の値 ε 取得) 故,

$$\# \text{Fix}(X, \sigma^n) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \left(\sum_{\substack{|b_0| + |b_1| + \dots + |b_{n-1}| = n \\ (b_0, b_1, \dots, b_{n-1}) \in B^{\mathbb{Z}}}} |b_0| \right).$$

故に,

$$\begin{aligned} \left(\frac{d}{dz} D_X(z)\right) / D_X(z) &= - \sum_n \# \pi_{jX}(X, \sigma^n) \cdot z^{n-1} \\ &= - \sum_{\substack{a \\ (b_0, \dots, b_{n-1}) \in B^n}} |b_0| \cdot z^{|b_0| + \dots + |b_{n-1}| - 1} \\ &= - \sum_{\substack{a \\ b \in B}} |b_0| \cdot z^{|b_0| - 1} \cdot z^{|b_1| + \dots + |b_{n-1}|} \\ &= \left(\frac{d}{dz} \left(1 - \sum_{b \in B} z^{|b|}\right)\right) / \left(1 - \sum_{b \in B} z^{|b|}\right) \end{aligned}$$

さらに,

$$D_X(0) = 1 \text{ 故に, } D_X(z) = 1 - \sum_{b \in B} z^{|b|} \quad \square$$

次にこのThの応用として, 行列 M が与えられる shift (X, σ) の $D_X(z) = \det(I - zM)$ の (ある場合には) 簡単な計算方法を紹介する。

$\det(I - zM)$ の計算方法

$M = (M_{ab})_{a, b \in A}$ は structure matrix とする, alphabets A 上の Markov shift (X, σ) を考える。

def $X(a) \equiv \{\omega \in X; \# \{i \geq 0; \omega(i) = a\} = \infty\}$,
 $X_a \equiv \{\omega \in X; \forall i \in \mathbb{Z}; \omega(i) \neq a\}$
 且この二は共に, X の, σ -invariant closed subsets.

Lemma 3-3. 一般に, topological dynamical system (X, φ) について,

(i) X_1, X_2 が X の φ -invariant subsets なら, $X_1 \cup X_2 = X$ ならば,
 $\text{ent}(X, \varphi) = \max \{ \text{ent}(X_1, \varphi|_{X_1}), \text{ent}(X_2, \varphi|_{X_2}) \}$.

さらに, $X_1 \cap X_2 = \emptyset$ ならば,

$$D_X(z) = D_{X_1}(z) \cdot D_{X_2}(z).$$

(ii) φ の non-wandering set $\Omega(\varphi)$ について,

$$\text{ent}(X, \varphi) = \text{ent}(\Omega(\varphi), \varphi|_{\Omega(\varphi)}).$$

かつ,

$$D_X(z) = D_{\Omega(\varphi)}(z).$$

\therefore) ent については, [B] の第 2 節を参照。一 方, $X_1 \cap X_2$ なら $\text{Fix}(X, \varphi^n) = \text{Fix}(X_1, (\varphi|_{X_1})^n) \cup \text{Fix}(X_2, (\varphi|_{X_2})^n)$ であり, また, $\text{Fix}(X, \varphi^n) \subset \Omega(\varphi)$ 故, $D_X(z)$ に関する主張は明白。□

今の場合, $\Omega(\omega) \subset X(a) \cup X_{\hat{a}}$ かつ, $X(a) \cap X_{\hat{a}} = \emptyset$ 故,

$$D_X(z) = D_{X(a)}(z) \cdot D_{X_{\hat{a}}}(z).$$

ここで, $X(a)$ の orbit base B とし,

$B = \{a, a_1, a_2, \dots, a_l; a_i \neq a (\forall i) \text{ かつ, } M_{aa_1} = M_{a_2 a_3} = \dots = M_{a_{l-1} a_l} = M_{a l a} = 1\}$ ととることからできるから, 3-2 より, $D_{X(a)}$ は計算できる。

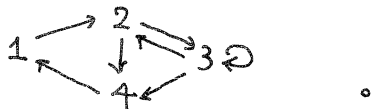
以下, X から $X(a)$ を作った操作 ε , $X_{\hat{a}}$ に施して $X_{\hat{a}} = X_{\hat{a}}(b) \cup (X_{\hat{a}})_{\hat{a}}$ とし, $D_{X_{\hat{a}}(b)}$ が計算できる。以下, この操作 ε inductive に行えば, 3-3 より, $D_X(z)$ が計算できることになる。例えば;

Example

$$M = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 1 \\ 0 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \text{ 是 structure matrix とする shift } (X, \sigma) \text{ について}$$

$\det(I - zM) = D_X(z)$ を求めてみる。

行列 M に対応して, $M_{ab} = 1$ のとき $a \rightarrow b$ と書くことにすれば, 次の図式が得られる;



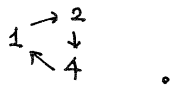
上の a として, 先ず ε とすると $X(a) = X(3)$ の orbit base として次の B をとることができる。

$$B = \{3, 32(412)^n \ (n=0, 1, 2, \dots), 3(412)^m \ (m=1, 2, 3, \dots)\}.$$

故に, 3-2 より,

$$\begin{aligned} D_{X(3)}(z) &= 1 - z - \sum_{m=0}^{\infty} z^{2+3m} - \sum_{m=1}^{\infty} z^{1+3m} \\ &= (1 - z - z^2 - z^3) / (1 - z^3). \end{aligned}$$

一方, $Y = X_3$ を考える。 Y に対応する図式は,



故に, $D_Y(z)$ を計算する a に, b として, 例えば 1 を採用すると,
 $Y(b) = Y(1) = Y$, かつ, Y の orbit base は $\{124\}$. 故に,

$$D_Y(z) = D_{Y(1)}(z) = 1 - z^3.$$

以上により,

$$D_X(z) = \det(I - zM) = D_{X(1)}(z) \cdot D_Y(z) = 1 - z - z^2 - z^3$$

以上と類似の方法によって, 非負整数係数行列 M についても, $\det(I - zM)$ が計算できる。

Th 3-1 (ii) の最後の事実は, orbit base B への shift に対して成り立つ。即ち;

Theorem 3-3. shift (X, σ) が orbit base B へのとき,
 $D_X(z)$ の最小非負零点は, $\exp\{-ent(X, \sigma)\}$ に一致する。

$\because B_N \equiv \{b \in B; |b| \leq N\}$, $I_N \equiv \{b; b \in B_N^c \equiv B - B_N\}$ とおき, X の open cover $\beta_N \in$,

$$\beta_N \equiv \{[b] \cap X; b \in B_N\} \cup \{X \cap (\bigcup_{b \in B_N} [b] \cap X)\}^c$$

によって定義する。このとき, $\omega \in X$ が $\beta_N \vee \sigma^{-1} \beta_N \vee \dots \vee \sigma^{-(n-1)} \beta_N$ の一つの元にくまわれることは, 次のことに対応する;

$$\omega [0, \infty) = C_0 b_1 C_1 b_2 C_2 \dots C_k b_k C_{k+1} \dots$$

ここで, $k \geq 0$; $b_1, b_2, \dots \in B_N$; C_0, C_1, C_2, \dots は B_N に入らない words. さらに, $|C_0| \geq 0$, $|C_j| \in \{0\} \cup I_N$. 但, $I_N \equiv I_N \cup (I_N + I_N) \cup \dots = \{l_1 + l_2 + \dots + l_g; l_i \in I_N; g = 1, 2, 3, \dots\}$.
 n と k とは, 次の様に対応する;

$$\begin{cases} |C_{k+1}| \geq 1 & \Rightarrow |C_0| + \dots + |C_{k+1}| + |b_1| + \dots + |b_k| = n \\ |C_{k+1}| = 0 & \Rightarrow |C_0| + \dots + |C_k| + |b_1| + \dots + |b_{k+1}| < n \leq |C_0| + \dots + |C_k| + |b_1| + \dots + |b_k|. \end{cases}$$

さて、中級数全体に、“ $\sum a_i z^i \ll \sum b_i z^i \Leftrightarrow \forall i; a_i \leq b_i$ ” によって (partial) order \ll を入れることにすると、上記より、

$$A_N(z) \equiv \sum z^n \cdot N^* \left(\bigvee_{m=0}^{n-1} \sigma^{-m} \beta_N \right)$$

$$\ll \sum_{\substack{i_0 \geq 0, i_{k+1}(z) \\ i_j \in \{0,1\} \cup \overline{\mathbb{I}}_N \\ (j=1,2,\dots,k) \\ b_j \in B_N, k \geq 0}} z^{i_0 + \dots + i_{k+1} + |b_1| + \dots + |b_k|} + \sum_{\substack{i_0 \geq 0 \\ i_j \in \{0,1\} \cup \overline{\mathbb{I}}_N \\ (j=1,2,\dots,k) \\ b_j \in B_N, |s| \leq |b_k|, k > 0}} z^{i_0 + \dots + i_k + |b_1| + \dots + |b_{k+1}| + |s|}$$

$$= \frac{z}{(1-z)^2} \cdot \frac{1}{1 - f_{B_N}(z) \cdot g_N(z)} + \frac{1}{1-z} \cdot \frac{1}{1 - f_{B_N}(z) \cdot g_N(z)} \cdot g_N(z) \cdot \frac{|B_N| - f_{B_N}(z)}{1-z}.$$

$$\text{但, } f_{B_N}(z) \leq \sum_{b \in B_N} z^{|b|}, \quad g_N(z) \leq 1 + \sum_{m \in \overline{\mathbb{I}}_N} z^m \ll 1 + \frac{z^{N+1}}{1-z}.$$

ここで、 $\exp\{-ent(X, \sigma, \beta_N)\}$ は、 ent の定義より、 $A_N(z)$ の収束半径で、これは、 $B_N \neq \emptyset$ のとき、 ≤ 1 。∴ これは、 $1 - f_{B_N}(z) \cdot g_N(z)$ の最小零点。 $N \rightarrow \infty$ とすれば、 $1 - f_{B_N}(z) \cdot g_N(z)$ の最小零点は、 $1 - \sum_{b \in B} z^{|b|} = D_X(z)$ (see 3-2) の最小零点に収束する。一方、 $N \rightarrow \infty$ のとき、 $ent(X, \sigma, \beta_N) \rightarrow ent(X, \sigma)$ は明白。故に Th 3-3 が証明できた。 \square

§4. 数論的変換.

§2 で触れた様に, 2進展開には $f: [0,1) \rightarrow [0,1)$ かつ $f x \equiv 2x (x)$ が対応した。これを一般化して, $\beta > 1$ に対して, β 進展開を考える;

$$(\beta): \quad x = \sum_{n=0}^{\infty} a_n(x) \cdot \beta^{-(n+1)} \quad \text{但, } a_n(x) \in \{0, 1, \dots, \Delta-1\}$$

Δ は, $\Delta-1 < \beta \leq \Delta$ なる整数.

これに対応するものが, 次の $f_\beta: [0,1) \rightarrow [0,1)$ である;

def $f_\beta: [0,1) \rightarrow [0,1)$; β -transformation

$$\begin{array}{ccc} \downarrow & & \downarrow \\ x & \longmapsto & \{ \beta x \} \end{array}$$

但, ここで, $y \in \mathbb{R}$ について $\{y\} \equiv y - [y] = y$ の小数部分.

2進展開の場合と同様に, $a_0(x) \equiv [\beta x]$, $a_m(x) \equiv a_0(f_\beta^m x)$ ($m=1, 2, \dots$) によって定義される $a_0(x), a_1(x), \dots$ は, 上の (β) とみたす。

以下, f_β を shift として表現し, それにより f_β の性質を調べてゆく。

def $\pi: [0,1) \rightarrow A^{\mathbb{N}}$

$$\begin{array}{ccc} \downarrow & & \downarrow \\ x & \longmapsto & \pi(x) \equiv (a_m(x))_{m=0,1,2,\dots} \end{array}$$

但, π は連続写像.
 $A \equiv \{0, 1, \dots, \Delta-1\}$

def $A^{\mathbb{N}}$ に order $<$ 以下のように入れる;

$$\omega < \omega' \iff \omega = \omega' \text{ or } \exists n; \omega_i = \omega'_i \ (\forall i < n) \ \& \ \omega_n < \omega'_n.$$

このとき π は order-preserving ; i.e.

$$x \leq x' \text{ in } [0,1) \implies \pi(x) < \pi(x') \text{ in } A^{\mathbb{N}}.$$

さらに, π は injective である。

def $\zeta = \zeta_\beta \equiv \lim_{\alpha \uparrow 1} (a_n(x))_{n \geq 0} = \sup_{x \in [0,1)} (a_n(x))_{n \geq 0} \in A^{\mathbb{N}}$
とおく,

$X = X_\beta = X_{f_\beta} \equiv \{ \omega \in A^{\mathbb{N}} ; \forall n \geq 0 ; \sigma^n \omega < \zeta \}$ (σ は $A^{\mathbb{N}}$ 上の shift) とおく。

def $P = P_\beta : X_\beta \rightarrow \mathbb{R} \ni P(\omega) \equiv \sum_{n=0}^{\infty} \omega_n \cdot \beta^{-(n+1)}$ と定義する。

Theorem 4-1. X_β は σ -invariant closed subset of $A^{\mathbb{N}}$ で,
 (X_β, σ) は, $([0,1), f_\beta)$ の実現である。

\therefore) X_β が σ -invariant, closed なることは, 定義より明白。

$\forall n \geq 0, \forall x \in [0,1)$ について, $f_\beta^n x < 1$ 故, π が order-preserving であることより, $\pi [0,1) \subset X_\beta$ 。

$x \in [0,1)$ について, $P_\beta(\pi(x)) = x$; さらに, $P_\beta(\zeta) = 1$ 故,
 $P_\beta(X_\beta) = [0,1]$ 。

P_β は明らかに連続であり, 可算個の点 ε の ε により injective.
即ち (詳しく言えば);

$$\left\{ \begin{array}{l} x \in [0,1) \text{ について,} \\ \# \bar{P}^{-1}(x) \geq 2 \\ \Leftrightarrow \exists m; x = \sum_{i=0}^{m-1} a_i \beta^{-(i+1)} + (a_m+1) \beta^{-(m+1)} \\ \left(\text{このとき, } \bar{P}^{-1}x = \left\{ (a_0, a_1, \dots, a_{m-1}, a_m+1, 0, 0, \dots), \right. \right. \\ \left. \left. (a_0, a_1, \dots, a_{m-1}, a_m, \zeta_\beta(1), \zeta_\beta(1), \dots) \right\} \right) \end{array} \right\}$$

さらに, $\pi \circ f_\beta = \sigma \circ \pi, P \circ \sigma = f_\beta \circ P$ が成立することも明らか。
故に, 主張が証明された。 \square

以下, X_β の性質を調べておくのであるが, $\beta \in \mathbb{N}$ のとき,
 X_β は明らかに full shift であるから, 以下, $\beta \notin \mathbb{N}$ とする。

X_β が Markov であるための条件は次の Prop. により与えられる。

Prop 4-2.

- (i) (X_β, σ) が p 重 Markov & q 重 Markov でない ($1 \leq q \leq p-1$)
 \Leftrightarrow (ii) \exists k 周期 $p+1$ で周期的. (i.e. $\sigma^{p+1} \zeta = \zeta$ & $\sigma^i \zeta \neq \zeta$ ($1 \leq i \leq p$))
 \Leftrightarrow (iii) $\exists a_i$ ($i=0, 1, 2, \dots, p$; $0 \leq a_i < 1$)
 s.t. $\begin{cases} a) \cdot 1 - \beta^{-(p+1)} = \sum_{j=0}^p a_j \beta^{-(j+1)} \\ b) \cdot 1 - \beta^{-(p+1)} > \sum_{j=0}^p a_{j+k} \beta^{-(j+1)} \quad (\forall k=1, 2, \dots, p) \end{cases}$
 [但, $a_{n+p+1} \leq a_n$ ($\forall n \geq 0$)]

\therefore

$I_i \cong [\frac{i}{\beta}, \frac{i+1}{\beta})$ ($i=0, 1, 2, \dots, \Delta-2$), $I_{\Delta-1} \cong [\frac{\Delta-1}{\beta}, 1)$ とおき, $[0, 1)$ の partition $\mathcal{I} \in \mathcal{I}$, $\mathcal{I} = \{I_i; i=0, 1, \dots, \Delta-1\}$ によって定める。
 このとき, " $a_n(x) = i \Leftrightarrow f_\beta^n x \in I_i$ " であることを注意する。
 さらに, $\bar{f}_i: I_i \rightarrow \mathbb{R} \in \bar{f}_i(x) = f(x)$ ($x \in I_i$), $\bar{f}_i(\sup I_i) = \sup \{f(x); x \in I_i\}$ によって定め, 多-対-多の対応 $\bar{f}: [0, 1] \rightarrow [0, 1] \in \bar{f}(x) = \bar{f}_i(x)$ ($x \in I_i$) によって定めおく。また, I_i の端点達の集合 $\in C$ とおく; $C = \{0, \frac{1}{\beta}, \frac{2}{\beta}, \dots, \frac{\Delta-1}{\beta}, 1\}$ 。

このとき,

X_β が p 重 Markov

$\Leftrightarrow f_\beta$ は, partition $\mathcal{I} \vee f^1 \mathcal{I} \vee \dots \vee f^{p+1} \mathcal{I}$ に関して Markov map;
 (i.e. $\forall A \in \mathcal{I} \vee \dots \vee f^{p+1} \mathcal{I}; \exists B_\alpha$ ($\alpha=1, 2, \dots, m(A)$) $\in \mathcal{I} \vee \dots \vee f^{p+1} \mathcal{I}$ s.t.)
 $f A = \bigcup_{\alpha} B_\alpha$.)

$\Leftrightarrow \bar{f}(C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+1}C) \subset C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+1}C$.

$\Leftrightarrow \bar{f}C \subset C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+1}C$.

$\Leftrightarrow \bar{f}(1) \in C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+1}C$.

であることは容易にわかる。

故に,

X_β が (i) をみたす

$\Leftrightarrow \bar{f}(1) \in (C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+1}C) \setminus (C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+2}C)$

$\Leftrightarrow \bar{f}(1) \in \bar{f}^{-p+1}C \setminus (C \cup \bar{f}^{-1}C \cup \dots \cup \bar{f}^{-p+2}C)$

$\Leftrightarrow \bar{f}^p(1) \in C$ かつ $\bar{f}^q(1) \notin C$ ($1 \leq q \leq p-1$). ----- (iv) とおく。

ここで, \bar{f}_i は全て単調増加故, $\bar{f}^p(1)$ は, 0 とはなり得ない。

さうに、 $\bar{F}^{-1}(1) = \{\frac{1}{\beta}, \frac{2}{\beta}, \dots, \frac{p-1}{\beta}\}$ 故、 $\bar{F}^P(1) = 1$ なるば、 $\bar{F}^P(1) \in \{\frac{1}{\beta}, \frac{2}{\beta}, \dots, \frac{p-1}{\beta}\} \subset C$. 故に

(iv) が成立

$$\Leftrightarrow \bar{F}^P(1) \in \{\frac{1}{\beta}, \frac{2}{\beta}, \dots, \frac{p-1}{\beta}\}, \text{ かつ } \bar{F}^q(1) \notin C \quad (1 \leq q \leq p-1)$$

$$\Leftrightarrow \bar{F}^{P+1}(1) = 1, \text{ かつ } \bar{F}^q(1) \neq 1 \quad (1 \leq q \leq P)$$

\Leftrightarrow (ii) が成立。

さて、(ii) が成立するとしよう。このとき。

$$\begin{aligned} 1 &= P(Z) = \sum_{n=0}^{\infty} z(n) \cdot \beta^{-n+1} = \sum_{n=0}^P z(n) \cdot \beta^{-n+1} + \sum_{n \geq P+1} z(n) \cdot \beta^{-n+1} \\ &= \sum_{n=0}^P z(n) \beta^{-n+1} + \sum_{n=0}^{\infty} z(n+P+1) \cdot \beta^{-(n+P+1)+1} \\ &= \sum_{n=0}^P z(n) \beta^{-n+1} + \sum_{n=0}^{\infty} z(n) \cdot \beta^{-n+1} \cdot \beta^{-P} \quad (\because z \text{ の周期性を用いた}) \\ &= \sum_{n=0}^P z(n) \beta^{-n+1} + \beta^{-P} \cdot 1. \quad (\sum_{n=0}^{\infty} z(n) \beta^{-n+1} = P(Z) = 1). \end{aligned}$$

以上で、(iii) a) が導かれた。さうに、 $\forall q \leq P; \sigma^i z \neq z$ より、(iii) b) が導かれる。

逆に、(iii) が成立するとき、 $z = (a_0, a_1, \dots, a_p, a_0, a_1, \dots, a_p, \dots)$ が z_β に対応し、(ii) が成立する。 \square

Prop. 4-3. X_β が Markov であるとき、

$\exists \beta(p) \quad (p=1, 2, 3, \dots)$ s.t. $\left. \begin{array}{l} \beta(p) \downarrow \beta \quad (p \rightarrow \infty) \\ X_{\beta(p)} \text{ は } p \text{ 重 Markov.} \end{array} \right\}$

$X_{\beta(1)} \supseteq X_{\beta(2)} \supseteq \dots \supseteq \bigcap_{p=1}^{\infty} X_{\beta(p)} = X_\beta$. 即ち、 X_β は Markov shift で "近似すること" が出来る。

$\therefore 1 = \sum_{j=0}^{\infty} a_j \cdot \beta^{-j+1}$ とする。 $\forall p=1, 2, 3, \dots$ について、
 $1 = \sum_{j=0}^P a_j \beta^{-j+1} + \beta^{-P+1}$ の根 $\beta(p)$ で、
 $0 < \beta(1)^{-1} < \beta(2)^{-1} < \dots < \beta(p)^{-1} < \dots \nearrow \beta^{-1}$ なるものが与えられる。

前半は O.K. (各 $X_{\beta(p)}$ は P. 4-2 より、 p 重 Markov)。

さうに、一般に、" $\beta > \alpha \Rightarrow X_\beta \supset X_\alpha$ " であり、さうに、

$X_\alpha = \bigcap_{\beta > \alpha} X_\beta$ が成立するから、後半も O.K. \square

この節の最後として, X_β の orbit base と, $D_{f_\beta}(z) = D_{X_\beta}(z)$ とを求めておくことにする。

def one sided shift X について,
 $u \in W(X)$ が free $\Leftrightarrow \forall \omega \in X; u \cdot \omega \in X$

Theorem 4-4.

X_β に対応する two-sided shift $\tilde{X}_\beta = \{\omega \in A^{\mathbb{Z}}; (\omega(m), \dots) \in X_\beta (\forall m)\}$ の orbit base として次の様な $B \subset W(X_\beta)$ をとることが出来る。

(i) X_β が Markov でないとき;

$$B = \{ \zeta [0, m) a; 0 \leq m \leq \infty, 0 \leq a \leq \zeta(m) \}$$

(ii) X_β が p 重 Markov, かつ q 重 Markov でない ($\forall q < p$) とき;

$$B = \{ \zeta [0, m) a; 0 \leq m \leq p, 0 \leq a \leq \zeta(m) \} \cup \{ \zeta [0, p+1) \}$$

\therefore

一般に, one-sided shift X について, $B \subset W(X)$ が次の ① ② を満たせば, B が \tilde{X} の orbit base になることは明白である:

①; $\forall b = (b_0, \dots, b_{n-1}) \in B$ について,

①-1 b は free.

①-2 (b_0, \dots, b_{n-i}) は free でない。 ($\forall i \geq 2$)

②; $\forall \omega \in X$ は, $\omega = b \cdot c \cdot d \cdot \dots$ ($b, c, d, \dots \in B$) なる形に書ける。

以下, この ①, ② が成り立つことを証明する。

(i) の場合

①-1; $\forall u \in X_\beta$ について, $\sigma^i(\zeta [0, m) a \cdot u) < \zeta$ ($\forall i \geq 0$) と言えよ。 $0 \leq i \leq n-1$ のとき, $\sigma^i(\zeta [0, m) a \cdot u) = \zeta(i) \zeta(i+1) \dots \zeta(n-1) \cdot a \cdot u(0) \cdot u(1) \cdot \dots < \zeta(i) \zeta(i+1) \dots \zeta(n-1) \zeta(n) \dots = \sigma^i \zeta < \zeta$ (ここで $a \leq \zeta(n)$ であることを用いた。)。 $i=n$ の

とき, $\sigma^i(\zeta[0, m]a \cdot u) = a \cdot u(b)u(1) \dots < \zeta$ ($\because a \leq \zeta(m) \leq \zeta(0)$),
 $i \geq m+1$ のとき, $\sigma^i(\zeta[0, m]a \cdot u) = \sigma^{m+1-i} u < \zeta$ ($\because u \in X_\beta$). 故に.

(A-1) は O.K.

(A-2) ; $\zeta[0, m]$ が free でないこと ($\forall m \geq 1$) を言えばよい。
 仮定より, X_β は $(m-1)$ 重 Markov でないから, $\sigma^m \zeta \neq \zeta$. i.e.
 $\exists i; \zeta(i) \neq \zeta(m+i)$ & $\forall j < i; \zeta(j) = \zeta(m+j)$. このとき,
 $\zeta[0, m] \zeta \neq \zeta$ となり, $\zeta[0, m] \zeta \notin X_\beta$. $\therefore \zeta[0, m]$ は
 free でない。

(B) ; 明白。

(ii) の場合.

(A-1) ; (i) の場合と同様にして, $\zeta[0, m]a$ は free である。
 さらに, $\sigma^{p+1} \zeta = \zeta$ だから, $\zeta[0, p+1]$ が free になることは
 正しい。

(A-2) ; 上に述べた様に, $\zeta[0, m]$ が free $\Leftrightarrow \sigma^m \zeta = \zeta$.
 である。 X_β は p 重 Markov から q 重 Markov でない ($\forall q < p$) の
 ことより, $\zeta[0, m]$ が free になるのは m が $p+1$ の倍数である
 ときに限る。

(B) ; $\omega = \zeta[0, m_0]a_0 \cdot \zeta[0, m_1]a_1 \cdot \dots$ ($m_i \geq 0, 0 \leq a_i < \zeta(m_i)$)
 と書けることは明白。 ここで $\sigma^{p+1} \zeta = \zeta$ 故, この書き方に
 あるわけである $\zeta[0, m_i]$ のうち, $m_i \geq p+1$ なるものは, $\zeta[0, m_i] =$
 $\zeta[0, p+1] \zeta[0, m_i - (p+1)]$ と書ける。 故に $\forall \omega \in X_\beta$ は, B の
 元を用いて書き表わされる。 \square

この Theorem 4-4 と, §3 の Theorem 3-2 とから, $D_{X_\beta}(z)$
 は簡単に計算される。

Corollary 4-5

(i) X_β が Markov ではないとき;

$$D_{f_\beta}(z) = D_{X_\beta}(z) = 1 - \sum_{n=0}^{\infty} \zeta(n) z^{n+1}.$$

(ii) X_β が p 重 Markov, かつ g 重 Markov ではない ($\forall g < p$) とき;

$$D_{f_\beta}(z) = D_{X_\beta}(z) = 1 - \sum_{n=0}^{p-1} \zeta(n) z^{n+1} - (\zeta(p) + 1) \cdot z^{p+1}.$$

§5. Šarkovskii の定理の精密化; cycle の type.

def f の n -cycle $C = \{p_1 < p_2 < \dots < p_n\}$ に対して, C の type $\tau = \tau(C) \in \mathcal{G}_n$ (n 次対称群) を次で def する;
 $f(p_i) = p_{\tau(i)}$ ($i=1, 2, \dots, n$).

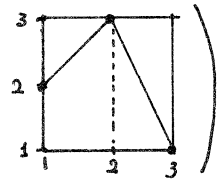
区間力学系については, χ の entropy は, $\mathcal{P} = \{\forall \text{ cycle}\}$ の元
 の type によって決定されてしまう。即ち,

Theorem 5-1. $\text{ent}(J, f) = \sup \{ \eta(\tau(C)); C \in \mathcal{P}(J, f) \}$,
 但, “こゝで”,

$\left\{ \begin{array}{l} \eta(\tau) \equiv \text{ent}(I_\tau, f_\tau) \\ I_\tau \equiv [1, n] \quad (\tau \in \mathcal{G}_n \text{ の } \tau) \\ f_\tau \text{ は } I_\tau \rightarrow I_\tau \text{ なる連続写像で, 次をみたす;} \end{array} \right.$

$f_\tau(i) = \tau(i)$ ($i=1, 2, \dots, n$), $f_\tau|_{[i, i+1]}$ は linear.

(eg. $\tau = (1, 2, 3)$ ならば, f_τ の graph は,



\therefore 略. see [高], [P]. □

def Γ (或る \mathcal{G}_n の $\cup_m \mathcal{G}_m$) 上に次の様な (partial) order \vdash を与える:
 $\tau \vdash \tau' \iff \left\{ \begin{array}{l} \text{type } \tau \text{ の cycle が存在すれば, type } \tau' \text{ の cycle も} \\ \text{存在する。} \end{array} \right.$

但 f が μ と ν の変換のときは, \vdash は, total order となる。
 証明は, 矢張. [高], [P] を参照。

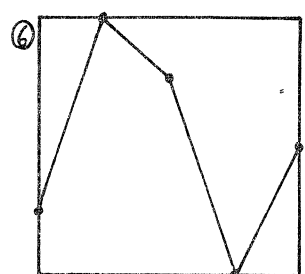
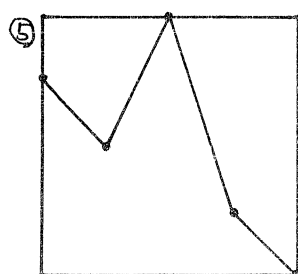
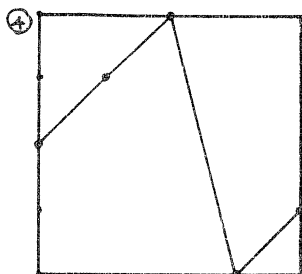
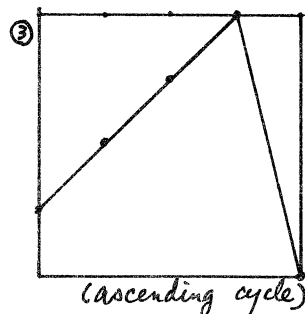
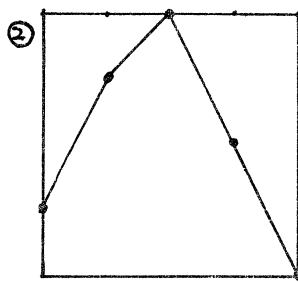
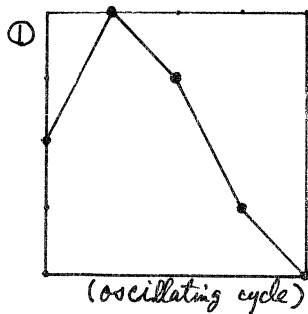
問題 \vdash を決定せよ!

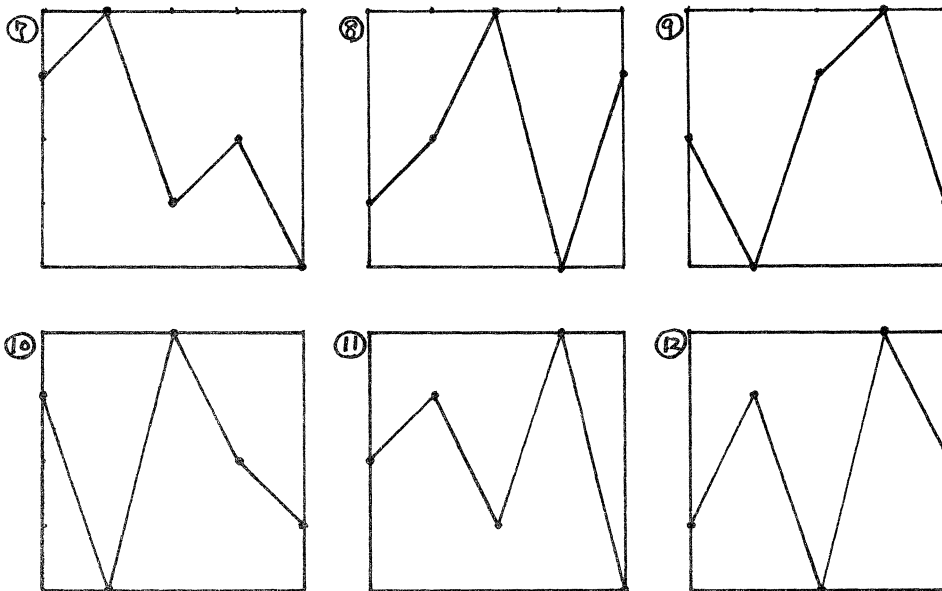
Ex 5-cycle について, その entropy 等をしらべてみる。

5-cycle は, orientation reversing conjugacy を除いて, 次の 12 通りである;

type	lap 数 (増減型)	特性多項式.
① $(13425) \cong (15324)$	2 (+-)	$1-z-z^2+z^3-z^4$
② $(12435) \cong (15423)$	2 (+-)	$1-z-z^2-z^3+z^4$
③ $(12345) \cong (15432)$	2 (+-)	$1-z-z^2-z^3-z^4$
④ $(13524) \cong (14235)$	3 (+-+)	
⑤ $(14235) \cong (15243)$	3 (-+-)	$1-z-3z^2+z^3+z^4$
⑥ $(12534) \cong (13254)$	3 (+-+)	
⑦ $(14325) \cong (15234)$	4 (+-+-)	$1-z-3z^2-3z^3-z^4$
⑧ $(12354) \cong (13254)$	3 (+-+)	
⑨ $(13452) \cong (14532)$	3 (-+-)	$1-3z+z^2+z^3+z^4$
⑩ $(14352) \cong (14523)$	3 (-+-)	$1-3z+z^2+z^3-z^4$
⑪ $(13245) \cong (15342)$	4 (+-+-)	$1-3z+z^2-z^3+z^4$
⑫ $(12453) \cong (13542)$	4 (+-+-)	$1-3z-z^2+3z^3+z^4$

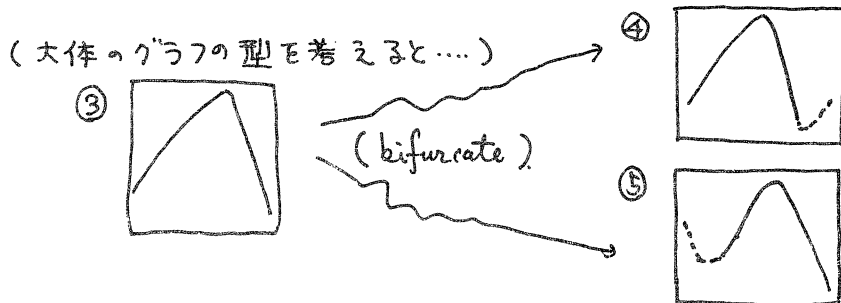
対応するグラフ;





(Periodic point の個数 & h)

ここで、③, ④, ⑤の entropy が、各々 lap 数 (増減型もふくめて) が相異なるにもかかわらず、さつ英、等しいことに注目したい。(同様のことが⑥, ⑦にもおてはまる。) 即ち、より複雑な lap 数 (増減型) をもつ periodic orbit のうち、最も簡単なものは、より簡単なものによって attain されているということである。例えば、lap 数が 3 で、増減型 (+-+) をもつものの中で最も簡単な④が、lap 数が 2 の③によって、同数点数や、entropy が attain されている。このことは、③の bifurcation として④, ⑤が得られることと関係があるかもしれない。(?) (下図参照)。



§6. 平衡測度と変分原理.

古典統計力学において考えられてきた Gibbs ensemble (1次元格子系の) に対応するものとして, 平衡測度が考えられる。この節では, shift に対して, 平衡測度を考えてゆく。

(X, σ) $\llbracket X \subset A^{\mathbb{Z}} \rrbracket$: subshift : に対して,

def $\mathcal{I}(X) \equiv \{ \forall \sigma\text{-invariant Borel probability measure on } X \}$

def $\mathcal{C}(X) \equiv \{ \forall f: X \rightarrow \mathbb{R} : \text{continuous function} \}$

def $U \in \mathcal{C}(X)$ に対して,

$P(X, U) \equiv \max_{\mu \in \mathcal{I}(X)} \{ h_{\mu}(X, \sigma) - \int U d\mu \}$; (topological) pressure.

$\exists h_{\mu}(X, \sigma)$ は μ により upper semi-cont. 故に \max とかいた。
 さらに,

上において, \max を attain する $\mu \in \mathcal{I}(X)$ \exists , U に関する。
 X 上の 平衡測度 (平衡状態) $\llbracket \text{equilibrium measure (equilibrium state)} \rrbracket$ といい。

$\mathcal{E}(X, U) \equiv \{ \mu \in \mathcal{I}(X) ; \mu \text{ is an equilibrium measure for } U \}$

$\exists U \equiv 0$ のとき, A-3 より, $P(X, U) = \text{ent}(X, \sigma)$.

Remark. 本来, $P(X, U)$ は別な方法で定義する。(see Th 6-3.) この場合, 上の $P(X, U)$ の定義式が, 定理として導かれる。その意味で, 上の $P(X, U)$ の定義式を 変分原理 といい。

先ず, 最初に, X が simple Markov shift で, X 上の関数 $U(\omega)$ が, $\omega = (\omega_0, \omega_1, \dots)$ の最初の座標 ω_0 のみに depend する場合を考える;
 $U(\omega) = U(\omega_0)$.

Theorem 6-1

(i) X が A 上の simple Markov shift, $U(\omega) = U(\omega_0)$ のとき,
 $\mu \in \mathcal{E}(X, U)$ なるば,

$$(*) \begin{cases} \exists (\pi_a)_{a \in A}; \pi_a \geq 0, \sum_a \pi_a = 1. \\ \exists (p_{ab})_{a,b \in A}; p_{ab} \geq 0, \sum_b p_{ab} = 1 \\ \text{s.t. } \forall (a_0, \dots, a_{n-1}) \in W_n(X); \mu([a_0, \dots, a_{n-1}]) = \pi_{a_0} p_{a_0 a_1} p_{a_1 a_2} \dots p_{a_{n-2} a_{n-1}}. \end{cases}$$

(ii) さらに, X が irreducible (i.e. X の structure matrix が irreducible) なるば, $\mathcal{E}(X, U)$ は たが 1 つの元 $\mu_{X,U}$ からなり,
 $\mu_{X,U}$ は 次をみたす;

$$L_{ab} = \begin{cases} \exp(-U(a,b)) & \text{if } (ab) \in W_2(X). \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$

によって行列 $(L_{ab})_{a,b \in A}$ を定める。(X が irreducible なるば
行列 (L_{ab}) もまた irreducible である。)

(L_{ab}) の Perron-Frobenius root λ に対応する, (L_{ab}) の 右 (resp 左)
固有ベクトル $(x_a)_{a \in A}$ (resp. $(y_a)_{a \in A}$) とするとき,

$$\pi_a \equiv x_a y_a / \sum_{b \in A} x_b y_b, \quad p_{ab} \equiv L_{ab} x_b / \lambda x_a$$

によって与えられる $(\pi_a), (p_{ab})$ から, $(*)$ の様に定まる
measure が $\mu_{X,U}$ である。

さらに, このとき,

$$P(X, U) = \log \lambda.$$

def $(*)$ をみたす measure $\mu \in$ Markov measure とする。

\therefore A-6 より,

$$\begin{aligned} h_\mu(X, U) &= \inf_n \sum_{\substack{u, b \in W_n(X) \\ b \in A}} -\mu([ub]) \cdot \log \frac{\mu([ub])}{\mu([u])} \\ &\leq \sum_{\substack{a, b \in A \\ a, b \in W_2(X)}} -\mu([ab]) \log \frac{\mu([ab])}{\mu([a])}. \end{aligned}$$

measure $\tilde{\mu} \in$, μ を用いて, 次で定義する;

$$p_{ab} = \frac{\mu([ab])}{\mu([b])}, \quad \pi_a = \mu([a]) \quad \text{と} \quad \text{するとき, } \tilde{\mu}([a_0 \dots a_n]) \equiv \pi_{a_0} p_{a_0 a_1} \dots p_{a_{n-1} a_n}.$$

よって,

$$\begin{aligned} h_{\tilde{\mu}}(X, \sigma) &= \inf_n \sum_{a_1 \dots a_n \in \mathcal{W}_{n+1}(X)} -\tilde{\mu}[a_1 \dots a_n] \log \frac{\tilde{\mu}[a_1 \dots a_n]}{\tilde{\mu}[a_1 \dots a_n]} \\ &= \inf_n \sum_{a_1 \dots a_n \in \mathcal{W}_{n+1}(X)} -\pi_{a_1} p_{a_1 a_2} p_{a_2 a_3} \dots p_{a_n} \log p_{a_n} \\ &\quad (\because \sum_a \pi_a p_{ab} = \pi_b \text{ である}) \\ &= \sum_{a,b} -\pi_a p_{ab} \log p_{ab} \end{aligned}$$

一方,

$$\int U d\mu = \int U(\omega_0) d\mu = \sum_a U(a) \pi_a = \sum_{a,b} U(ab) \pi_a p_{ab} = \int U d\tilde{\mu}$$

以上より,

$$\begin{aligned} h_{\mu}(X, \sigma) - \int U d\mu &\leq -\sum_{a,b} \mu[ab] \log \frac{\mu[ab]}{\mu[a] \mu[b]} - \sum_{a,b} U(ab) \pi_a p_{ab} \\ &= -\sum_{a,b} \pi_a p_{ab} \log p_{ab} - \sum_{a,b} \pi_a p_{ab} U(ab) \\ &= h_{\tilde{\mu}}(X, \sigma) - \int U d\tilde{\mu}. \end{aligned}$$

さて, $\mu \in \mathcal{E}$ と,

claim: $(*) \Leftrightarrow h_{\mu}(X, \sigma) = -\sum_{a,b} \mu[ab] \cdot \log \frac{\mu[ab]}{\mu[a] \mu[b]}$.

\Rightarrow 明白

\Leftarrow . $\phi(x) \leq -x \log x$ は, 狭義の上に凸な関数故,

$\sum_{i=1}^n d_i \phi(x_i) \leq \phi(\sum_{i=1}^n d_i x_i)$ ($d_i \geq 0, \sum d_i = 1$) において
等号が成立するのは, $x_1 = x_2 = \dots = x_n$ の場合に限ることに
注意すれば, 右辺が成立するとき,

$\forall a_0: \mu[a_0 \dots a_n] / \mu[a_0 \dots a_{n-1}]$ が a_0 による定数になる。

これを $p_{a_{n-1} a_n}$ とおくことにより, n にかんする induction
で $(*)$ が導かれる。 \triangle

以上により,

$$\mu \in \mathcal{E}(X, \sigma) \Rightarrow \mu = \tilde{\mu} \Rightarrow \mu \text{ は } (*) \text{ をみたす}; (i) \text{ が証明された。}$$

(ii) (i) により, μ として, Markov measure のみを考えればよい;

$$h_{\mu}(X, \sigma) - \int U d\mu = -\sum_{a,b} \pi_a p_{ab} \log p_{ab} - \sum_{a,b} U(ab) \pi_a p_{ab} \dots \textcircled{\#} \text{ とおく。}$$

今, $\forall \alpha = (\alpha_a)_{a \in A} > 0$ を考え, $(\#)$ に, 余分な項をばさみこむ;

$$(\#) = \left[\sum_{a,b} \pi_a p_{ab} \left(\log \frac{(\exp - U(a,b)) \alpha_b}{\sum_{c \in A} (\exp - U(a,c)) \alpha_c} - \log p_{ab} \right) \right] \\ + \left[\sum_{a,b} \pi_a p_{ab} \log \sum_{c \in A} (\exp - U(a,c)) \alpha_c - \sum_{a,b} \pi_a p_{ab} \alpha_b \right]$$

こゝで,

$$(\#1) \text{ の } [] \leq 0$$

$$\because \left\{ \begin{array}{l} \log x \leq \log e \cdot (x-1) \quad (\forall x) \text{ 故, } \forall p_b, q_b; p_b > 0, q_b > 0, \sum p_b = 1, \\ \sum q_b = 1 \text{ ; について,} \\ \sum p_b (\log q_b - \log p_b) \leq 0 \quad (\text{等号成立} \Leftrightarrow \forall b: p_b = q_b) \end{array} \right.$$

が得られる。この式を apply すれば たちまち O.K. //

$$(\#2) \text{ の } [] = \sum \pi_a \cdot \log \left[\left(\sum_c (\exp - U(a,c)) \alpha_c \right) / \alpha_a \right]$$

$$\because \sum_b \pi_a p_{ab} = \pi_a, \sum_c \pi_a p_{ac} = \pi_a. \text{ より 明白.} //$$

故に,

$$(\#) \leq \sum \pi_a \log \left[\left(\sum_c \exp(-U(a,c)) \alpha_c \right) / \alpha_a \right] \\ \leq \log \max_a \left(\sum_c \exp(-U(a,c)) \alpha_c \right) / \alpha_a \quad (\because \sum_a \pi_a = 1)$$

最後の式を (h) とおく。

さて, 一般に, irreducible non-negative matrix A の Perron-Frobenius root $\lambda(A)$ は 次式で与えられる; [G].

$$\lambda(A) = \inf_{\alpha = (\alpha_i) > 0} \max_i \frac{(A\alpha)_i}{\alpha_i} .$$

これを使えば, (h) において $\alpha > 0$ は任意だったから,

$$(h) \leq \log \lambda(L) \quad ; \quad \text{但 } L = (L_{ab}) .$$

以上をまとめれば,

$$h_\mu(x, \alpha) - \int U d\mu \leq \log \lambda(L) .$$

ここで μ が 等号をみたす (i.e. $\mu = \mu_{x,U}$) なるば, (ii) の主張する条件を著たせざるを得ないことを見るのは容易である。



次にこの定理を, X が p -重 Markov である, $U(\omega)$ が $(\omega_0, \dots, \omega_{q-1})$ のみに depend する $U(\omega) = U(\omega_0, \omega_1, \dots, \omega_{q-1})$ の場合に考えてみる。このとき, alphabets A^x [$x = \max\{p, q\}$] 上の shift T を考えることにより, Th 6-1 は, 次の Th 6-2 の形になることが容易にわかる。

Theorem 6-2

(i) (X, σ) が p -重 Markov である, $U(\omega) = U(\omega_0, \dots, \omega_{q-1})$ のとき, $\mu \in \mathcal{E}(X, U)$ なるものは, μ は x -Markov [$x = \max\{p, q\}$] である;

i.e. $\left\{ \begin{array}{l} \exists (\pi_u)_{u \in W_x(X)} ; \sum_u \pi_u = 1, \pi_u \geq 0 \\ \exists (p_{uv})_{u, v \in W_x(X)} ; \sum_v p_{uv} = 1, p_{uv} \geq 0 \\ \text{s.t.} \\ \mu[a_0, \dots, a_{n-1}] = \pi_{u_0} p_{u_0 u_1} \dots p_{u_{n-x-1} u_{n-x}} \\ \text{且, } u_i = (a_i, a_{i+1}, \dots, a_{i+x-1}) \quad (i=0, 1, \dots, n-x) \end{array} \right.$

(ii) (X, σ) が irreducible なるものは, $\mathcal{E}(X, U)$ は, たゞ1つの元 $\mu_{X,U}$ がある。 $\mu_{X,U}$ は, 次をみたす;

$$L_{u,v} \equiv \begin{cases} \exp(-U(a_0, \dots, a_x)) & \text{if } (a_0, \dots, a_x) \in W_{x+1}(X), \\ & u = (a_0, \dots, a_{x-1}), v = (a_1, \dots, a_x) \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$

によって定まる行列 $L = (L_{uv})_{u, v \in W_x(X)}$ の Perron-Frobenius root $\lambda(L)$ に対応する左 (resp 右) 固有ベクトル $(y_u)_{u \in W_x(X)}$ (resp. $(x_u)_{u \in W_x(X)}$) に対して, $\mu_{X,U}$ は,

$$\pi_u \equiv x_u y_u / \sum_v x_v y_v, \quad p_{uv} \equiv L_{uv} x_v / \lambda x_u$$
 により, (i) の様に定まる measure である。

さらに, このとき,

$$P(X, U) = \log \lambda(L).$$

この節の始めに述べた様に, 本来は, $P(X, U)$ は, 次の operator $L_{X,U}$ によって定義されるものである。

def subshift $X \subset A^{\mathbb{N}}$ と, $V \in \mathcal{C}(X)$ について, operator

$$\mathcal{L} = \mathcal{L}_{X,V} : \mathcal{C}(X) \rightarrow \mathcal{C}(X)$$

を次で定義する;

$$(\mathcal{L}_{X,V} \varphi)(\omega) = \sum_{\omega' \in \sigma^{-1}\omega \cap X} \exp(-V(\omega')) \cdot \varphi(\omega') \quad [\varphi \in \mathcal{C}(X)]$$

$$\text{NB } (\mathcal{L}^n \varphi)(\omega) = \sum_{\omega' \in \sigma^{-n}\omega \cap X} \exp(-\sum_{i=0}^{n-1} V(\sigma^i \omega')) \cdot \varphi(\omega').$$

def $\varphi \in \mathcal{C}(X)$ について,

$$\|\varphi\| \triangleq \max_{\omega \in X} |\varphi(\omega)|.$$

これに,

$$\|\mathcal{L}_{X,V}\| \triangleq \sup_{\|\varphi\| \leq 1} \|\mathcal{L}_{X,V} \varphi\|.$$

Theorem 6-3. $(X, \sigma) : \text{subshift}$, $V \in \mathcal{C}(X)$ について,

$$(i) P(X, V) = \lim_n \frac{1}{n} \log \|\mathcal{L}^n_{X,V}\| \quad \text{----- (右辺) ①}$$

$$= \inf_n \frac{1}{n} \log \|\mathcal{L}^n_{X,V}\| \quad \text{----- ②}$$

$$= \lim_n \frac{1}{n} \log \sum_{U \in W_n(X)} \inf_{\omega \in U} \exp(-\sum_{i=0}^{n-1} V(\sigma^i \omega)) \quad \text{--- ③}$$

$$= \lim_n \frac{1}{n} \log \sum_{U \in W_n(X)} \sup_{\omega \in U} \exp(-\sum_{i=0}^{n-1} V(\sigma^i \omega)) \quad \text{--- ④ (とおく)}$$

(ii) $P(X, V) \neq \phi$.

∴ 先ず (i) を証明する;

① $\log \|\mathcal{L}^m\| + \log \|\mathcal{L}^n\| \geq \log \|\mathcal{L}^{n+m}\|$ より, ④ が存在し, それは, ② に等しい。

② 今, $\sum_{U \in W_n(X)} \sup_{\omega \in U} \exp(-\sum_{i=0}^{n-1} V(\sigma^i \omega)) \triangleq P_n(V)$ とおく。

$\beta \in \mathbb{R}$ に對して, $P_n(V - \beta) = e^{n\beta} \cdot P_n(V)$ であるから, $V \leq 0$ と仮定してよい。このとき容易にわかる様に,

$$P_{n+m}(V) \leq P_n(V) \cdot P_m(V).$$

∴ ④ が存在する。(これは実は, $\inf_n \frac{1}{n} \log P_n(V)$ に等しい。)

さらに, $\sum_{U \in W_n(X)} \inf_{\omega \in U} \exp(-\sum_{i=0}^{n-1} V(\sigma^i \omega)) \triangleq Q_n(V)$ とおく。

$$\text{osc}_n(U) = \max_{u \in W_n(X)} \sup_{\omega, \omega' \in [u] \cap X} |U(\omega) - U(\omega')| \quad \text{とあるは}$$

$$\exp\left(-\sum_{i=1}^n \text{osc}_i(U)\right) \leq \frac{\sup_{\omega \in [u]} \exp(-\sum U(\sigma^i \omega))}{\inf_{\omega \in [u]} \exp(-\sum U(\sigma^i \omega))} \leq \exp\left(\sum_{i=1}^n \text{osc}_i(U)\right)$$

$$\therefore \left| \frac{1}{n} \log P_n(U) - \frac{1}{n} \log Q_n(U) \right| \leq \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n \text{osc}_i(U)$$

\Rightarrow U は continuous ば, $\text{osc}_i(U) \rightarrow 0$ ($i \rightarrow \infty$).

とくに $\frac{1}{n} \sum_{i=1}^n \text{osc}_i(U) \rightarrow 0$ ($n \rightarrow \infty$).

\therefore ③ = ④ が成り立つ。

$$\begin{aligned} \text{③} \quad \|\mathcal{L}^n\| &\geq \|\mathcal{L}^n 1\| = \sup_{\omega' \in \sigma^{-n} \omega \cap X} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i \omega')\right) \\ &\geq \sum_{\omega' \in \sigma^{-n} \omega \cap X} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i \omega')\right) \quad (\forall \omega) \\ &= \sum_{\substack{u \in W_n(X) \\ u \cdot \omega \in X}} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i(u \cdot \omega))\right) \quad (\forall \omega) \\ &\geq \sum_{u \in W_n(X)} \inf_{z \in [u]} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i z)\right) \quad \therefore \text{④} \geq \text{③} \end{aligned}$$

④ $\|\varphi\| \leq 1$ なる $\forall \varphi$ について,

$$\begin{aligned} \|\mathcal{L}^n \varphi\| &= \sup_{\omega} \left| \sum_{\omega' \in \sigma^{-n} \omega \cap X} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i \omega')\right) \varphi(\omega') \right| \\ &\leq \sup_{\omega} \sum_{\omega' \in \sigma^{-n} \omega \cap X} \left| \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i \omega')\right) \right| \cdot |\varphi(\omega')| \\ &\leq \sup_{\omega} \sum_{\omega' \in \sigma^{-n} \omega \cap X} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i \omega')\right) \\ &= \sup_{\omega} \sum_{\substack{u \in W_n(X) \\ u \cdot \omega \in X}} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i(u \cdot \omega))\right) \\ &\leq \sum_{u \in W_n(X)} \sup_{\omega} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i(u \cdot \omega))\right) \\ &= \sum_{u \in W_n(X)} \sup_{z \in [u]} \exp\left(-\sum_{i=0}^{n-1} U(\sigma^i z)\right) \quad \therefore \text{④} \leq \text{④} \end{aligned}$$



以上で、一般に、(1)の右辺① ~ ④ が存在して、全て等しいことがわかった。

⑤ $X = p$ -重 Markov, $U(\omega) = U(\omega_0, \dots, \omega_{p-1})$ とき Th.6 証明。

X が irreducible ときのみを考えたばかり。Th.6-2 にあり、

$$P(X, U) = \log \lambda(L) = \lim_n \frac{1}{n} \log \left(\sum_{u_1, \dots, u_n} (L^{n-1})_{u_1, \dots, u_n} \right)$$

$\equiv \text{②}$,

$$\begin{aligned} \sum_{u_1, \dots, u_n} (L^{n-1})_{u_1, \dots, u_n} &= \sum_{u_0, u_1, \dots, u_{n-1}} L_{u_0, u_1} \cdot L_{u_1, u_2} \cdot \dots \cdot L_{u_{n-2}, u_{n-1}} \\ &= \sum_{(a_0, \dots, a_{n-1}) \in W_n(X)} \exp \left(- \sum_{i=0}^{n-1} U(a_i, a_{i+1}, \dots, a_{2+i}) \right) \end{aligned}$$

故に, $P(X, U) = \text{③} = \text{④}$. この場合, Th 6-2 より, $E(X, U) \neq \emptyset$

□ X が p 重 Markov, U が一般の場合の Th の証明.

$$U_k(\omega) \equiv \inf \{ U(\omega^r) ; \omega^r [0, k] = \omega [0, k] \} \quad \text{とおく.}$$

$$U_k \in \mathcal{C}(X), \quad U_k \leq U \leq U_k + o_{\mathcal{C}_k} U, \quad U_k \uparrow U (k \rightarrow \infty)$$

このとき, $\forall n$ について, $L_{X, U_k}^n \downarrow L_{X, U}^n (k \rightarrow \infty)$.

\therefore 両辺の norm ε として, $\inf_n \frac{1}{n} \log \varepsilon$ とすれば "O.K."

さらに, $\mu_k \in E(X, U_k) \subset \mathcal{I}(X) (k=1, 2, \dots)$ について. (必要ならば k の subsequence ε とって) $\exists \mu \in \mathcal{I}(X) ; \mu_k \rightarrow \mu (k \rightarrow \infty)$.

claim $\mu \in E(X, U)$, とくに, $E(X, U) \neq \emptyset$.

$$\therefore P(X, U) \leq P(X, U_k) = h_{\mu_k}(\sigma) - \int U_k d\mu_k \leq h_{\mu_k}(\sigma) - \int U d\mu_k - o_{\mathcal{C}_k}(U)$$

$$\therefore P(X, U) \leq \overline{\lim} h_{\mu_k}(\sigma) - \int U d\mu \leq h_{\mu}(\sigma) - \int U d\mu$$

$$\therefore \mu \in E(X, U). \quad \triangle$$

□ X, U 共に一般の場合の定理の証明.

$$X^p \equiv \mathcal{M}(W_{p+1}(X)) \text{ とおく. } X^p \text{ は } p \text{ 重 Markov であり, } X^p \downarrow X (p \rightarrow \infty)$$

このとき, $\forall U \in \mathcal{C}(X)$ について, $\exists U^p \in \mathcal{C}(X^p)$ s.t.

$$U^p|_X = U \quad \text{かつ, } \forall p_1 \leq p_2 \text{ について, } U^{p_2}|_{X^{p_1}} = U^{p_1}$$

ここで, L_{X^p, U^p} と $L_{X, U}$ とを比較すれば, (1) が X, U に対して成り立つことがわかる.

さらに $\mu^p \in E(X^p, U^p) \subset \mathcal{I}(X^p)$ ε 各 p について $1 \rightarrow \infty$ とする.

必要ならば subsequence ε とって, $\exists \mu \in \mathcal{I}(X^p) ; \mu^p \rightarrow \mu (p \rightarrow \infty)$

としておく. $X^p \downarrow X (p \rightarrow \infty)$ 故に, $\text{supp } \mu \subset X$. さらに.

$$P(X, U) \leq P(X^p, U^p) = h_{\mu^p} - \int U^p d\mu^p \quad \text{より,}$$

$$P(X, U) \leq \overline{\lim} h_{\mu^p} - \int U d\mu \leq h_{\mu} - \int U d\mu \leq P(X, U)$$

$$\therefore \mu \in E(X, U). \quad \text{とくに, } E(X, U) \neq \emptyset \quad \square$$

Remark. 一般に $\#E(X, \sigma) = 1$ とは限らない。

shift 上での変分原理, 平衡測度の問題は, それ自体, 興味があるとも言えるが, 色々な力学系を shift に表現することにより, それらの力学系の変分原理, 平衡測度の問題を考えることに(応用としての)おもしろさがある。例えば, 若くして夭逝した Rufus Bowen (1947-1978) は, Axiom A diffeo, Anosov diffeo. に関して, basic set Σ Markov shift に実現することにより, basic set が attractor になるための条件, 漸近測度の存在, Riemannian volume と absolutely continuous な invariant measure の存在, 等々について, 興味ある結果を出している。[Bowen] を参照されたい。

ここでは, 区間力学系との関係について, “おはなし”程度に述べておくことにする。

$J = [0, 1]$ 上の連続写像 $f: J \rightarrow J$ を考える。(微分可能性等の条件は, 以下無視して話をすすめる)。

$d\mu(x) = \varphi(x) dx$ ($\varphi \geq 0$, dx は J の Lebesgue measure) なる形の measure μ が f -invariant であるための必要十分条件は明らかなに $\sum_{y \in f^{-1}(x)} \varphi(y) / |f'(y)| = \varphi(x)$ 。今, (J, f) の realization $\Sigma(X_f, \sigma)$ とする。($\pi: J^\infty \rightarrow X_f$, $\rho: X_f \rightarrow J$) このとき, $\psi(\omega) \triangleq \log |f'(\rho\omega)|$, $\tilde{\varphi}(\omega) = \varphi(\rho\omega)$ によって, X 上のかんづ $\psi, \tilde{\varphi}$ を定めれば, 上に書いた φ の条件は, J 度。

$$\mathcal{L}_{X, \psi} \tilde{\varphi} = \tilde{\varphi}$$

に対応する。故に, $\mathcal{L}_{X, \psi}$ の固有値問題, 平衡測度を求めることは, 不変密度かんづを求めよることの拡張である。

類似のおはなしとして, [高]⁷ にある結果を書いておく。

$$D_f(z) \triangleq \exp\left(-\sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n} \sum_{x \in \tilde{R}_X(f^n)} \frac{1}{|(f^n)'(x)|}\right) \quad \left[\text{但, } \tilde{R}_X(f^n) \text{ は, } R_X(f^n)\right]$$

の連結成分からなる集合, \mathcal{J} を考え, その収束半径を $\exp(-D_f)$

とする; $P(f) = \overline{\lim} \frac{1}{n} \log \sum_{x \in \mathbb{R}^n(f^n)} \frac{1}{|(f^n)'(x)|}$ 。これは $n \rightarrow \infty$ 次が成立;

Prop. f が unimodal linear transformation (後述) ならば,

(i) $P(f) = \sup_{\mu: \text{invariant}} \{h_{\mu}(f) - \int \log |f'| d\mu\} \geq 0$

(ii) $P(f) > 0 \Leftrightarrow$ 窓 (後述)

(iii) $P(f) = 0 \Leftrightarrow$ observable chaos (後述).

Theorem. f が $\alpha = c \in (0, 1)$ 以外に C^1 級の連続写像のとき,

(i) $f'(x) > 0$ if $x < c$ & $f'(x) < 0$ if $x > c$ ならば,

$$\sup \{h_{\mu}(f) - \int \log |f'| d\mu\} = \log P(L_f) \geq P(f)$$

但, $P(L_f)$ は,

$$(L_f \varphi)(x) \equiv \sum_{y \in f^{-1}(x)} \frac{\varphi(y)}{|f'(y)|}$$

によって定まる operator $L_f: C(dx) \rightarrow C(dx)$ の spectral radius.

(ii) (i) の仮定に加えて, さらに, $\exists \lim_{x \uparrow c} f'(x) > 0 > \exists \lim_{x \downarrow c} f'(x)$ ならば,

$$\sup \{h_{\mu}(f) - \int \log |f'| d\mu\} = P(f) > 0.$$

$$P(f) > 0 \Leftrightarrow \text{periodic attractor が存在する。}$$

§6. 終.

§7. カオス, 窓, 島

この節では, 話の都合上, 表題の諸概念について, 定義を述べておく。

簡単のため, J を有界閉区間, f を J から J への連続写像とし, 区間力学系 (J, f) を考えることにする。

def (J, f) が Li-Yorke の chaos [LY].

$\Leftrightarrow \exists S \subset J; \#S = \# \mathbb{R}$, such that

(i) S は, 周期点を含まない。

(ii) $\forall x, y \in S; x \neq y \Rightarrow \begin{cases} \overline{\lim} |f^n x - f^n y| > 0 \\ \underline{\lim} |f^n x - f^n y| = 0. \end{cases}$

(iii) $\forall p = f$ の周期点, $\forall x \in S$ } について, $\overline{\lim} |f^n x - f^n p| > 0$.

実は, "chaos" という言葉の定義は, 未だ, 確定していない。上の Li と Yorke による定義が "chaos" という言葉を使った最初であると思われる。これ以後, (或るいは過去の類似の概念を見つり出して,) 様々な "chaos" の定義が与えられている。(余談: 日本では, 京大の山口昌哉先生が "これが chaos だ" と認めれば, これが "chaos" と言われる。----- 面白い???)

ここでは, 次の定義を採って, "chaos" と呼ぶことにする。

def (Totoki) [To]

(J, f) が pseudo-Markov

$\Leftrightarrow \exists (X, \sigma) : \text{irreducible Markov shift}$

$\exists K_u \subset J$ for $\forall u \in W \subseteq \bigcup_n W_n(X, \sigma) = \{X \text{ の word 全体} \}$

s. t.

(i) $K_u \subset J$ は compact, かつ, $\overline{\text{int } K_u} = K_u (\neq \emptyset)$ ($\forall u$).

(ii) $f|_{K_{a_1, \dots, a_n}}$; $K_{a_1, \dots, a_n} \rightarrow K_{a_2, \dots, a_n}$ は surjective ($\forall a_1, \dots, a_n \in W$)

(iii) $\forall n > m$, $\forall a_1, \dots, a_n \in W$ について,

$$K_{a_1, \dots, a_m, a_{m+1}, \dots, a_n} \subset K_{a_1, \dots, a_m}$$

追 ぶ っ ち, 1次元空間の場合, K_u として, 閉区間 E と する。

def (Oono) [OO].

(J, f) が formal chaos

$\Leftrightarrow (J, f)$ が pseudo-Markov で, かつ, 対応する (X, σ) が, 混合的である; i.e. $\forall U, V \subset X$ (open) について, $\exists N = N(U, V) \in \mathbb{N}$ s.t. $\forall n \geq N$; $\sigma^{-n}U \cap V \neq \emptyset$.

追 X が simple Markov のとき, (X, σ) が混合的であることと, 次は同値;

M を X の structure matrix とするとき, $\exists N$; $M^N > 0$.

この Note では chaos についてはこれ以上, ぶれたいことにする。が, 現在, "chaos" と呼ぶことが, 可成, 興味を引いてゐることは, 事実である。

def μ : J 上の probability measure; かつ, (J, f) の asymptotic measure

$\Leftrightarrow \exists E \subset J$; (E の Lebesgue measure) > 0 ; such that

$$\forall x \in E; \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{i=0}^{n-1} \delta_{f^i x} = \mu.$$

但, δ_y は y 上の Dirac measure; i.e. $\int \varphi d\delta_y = \varphi(y)$.

def (J, f) が observable chaos

$\Leftrightarrow \exists \mu$; asymptotic measure; s.t. (J, f, μ) が mixing.

(i.e. $\forall A, B \subset J$; measurable : $\lim [\mu(f^n A \cap B) - \mu(A)\mu(B)] = 0$)

(即ち, 十分に複雑な様相が. 物理系として観測できる. という
 ことである。)

def (J, f) が 窓 (window) の状態にある.

$\Leftrightarrow \exists N \subset J$; $(N$ の Lebesgue measure) $= 0$.

$\exists C \subset J$; stable periodic orbit

s.t. $\forall x \in J \setminus N$; $\lim_{n \rightarrow \infty} d(f^n x, C) = 0$

def (J, f) が 島 (island) である. 或る n は, 島 J_1, \dots, J_n をかつ

\Leftrightarrow 1) $\forall J_i$ は, f^n -invariant closed subinterval で, $(J_i$ の長さ) > 0 .

さらに, f は $\{J_1, \dots, J_n\}$ 上の巡回置換をひまおこなす.

(i.e. $f(J_i) = J_{i+1 \pmod n}$).

2) $\exists \mu$; Lebesgue measure と絶対連続な f -invariant measure,

s.t. $\left. \begin{array}{l} \text{supp } \mu = J_1 \cup J_2 \cup \dots \cup J_n \\ (J_i, f^n, \mu) \text{ は mixing.} \end{array} \right\} (\forall i).$

3) $\exists N$; $(N$ の Lebesgue measure) $= 0$. s.t.

$\forall x \in J \setminus N$; $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{i=0}^{n-1} \delta_{f^i x} = \mu$.

§8. Unimodal Linear Transformation

Unimodal Linear Transformation は、区間上の写像としては、おそらく最も簡単なものである。が、しかし、その定義の簡単さにもかかわらず、この写像には十分に複雑な現象が表われている。ということが [ITN] によって調べられている。その現象の解明の課程に於いて、この Note で述べた方法 (“実現” etc.) が極めて有効に用いられている。

この Note では、それらの結果をまとめるだけにとどめる。詳細は、[ITN], [高] を参照されたい。

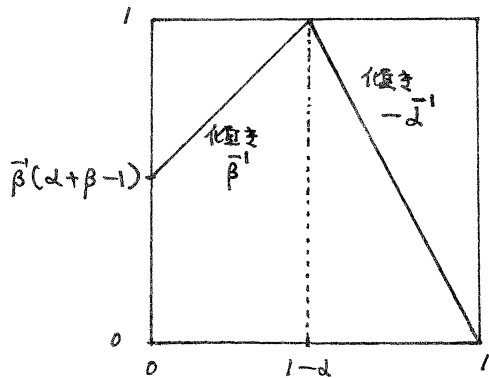
def 2つの parameter $\alpha, \beta > 0$ に対して

$$f_{\alpha, \beta} x \equiv \begin{cases} \beta^{-1}(\alpha + \beta - 1 + x) & (0 \leq x \leq 1 - \alpha) \\ \alpha^{-1}(1 - x) & (1 - \alpha \leq x \leq 1) \end{cases}$$

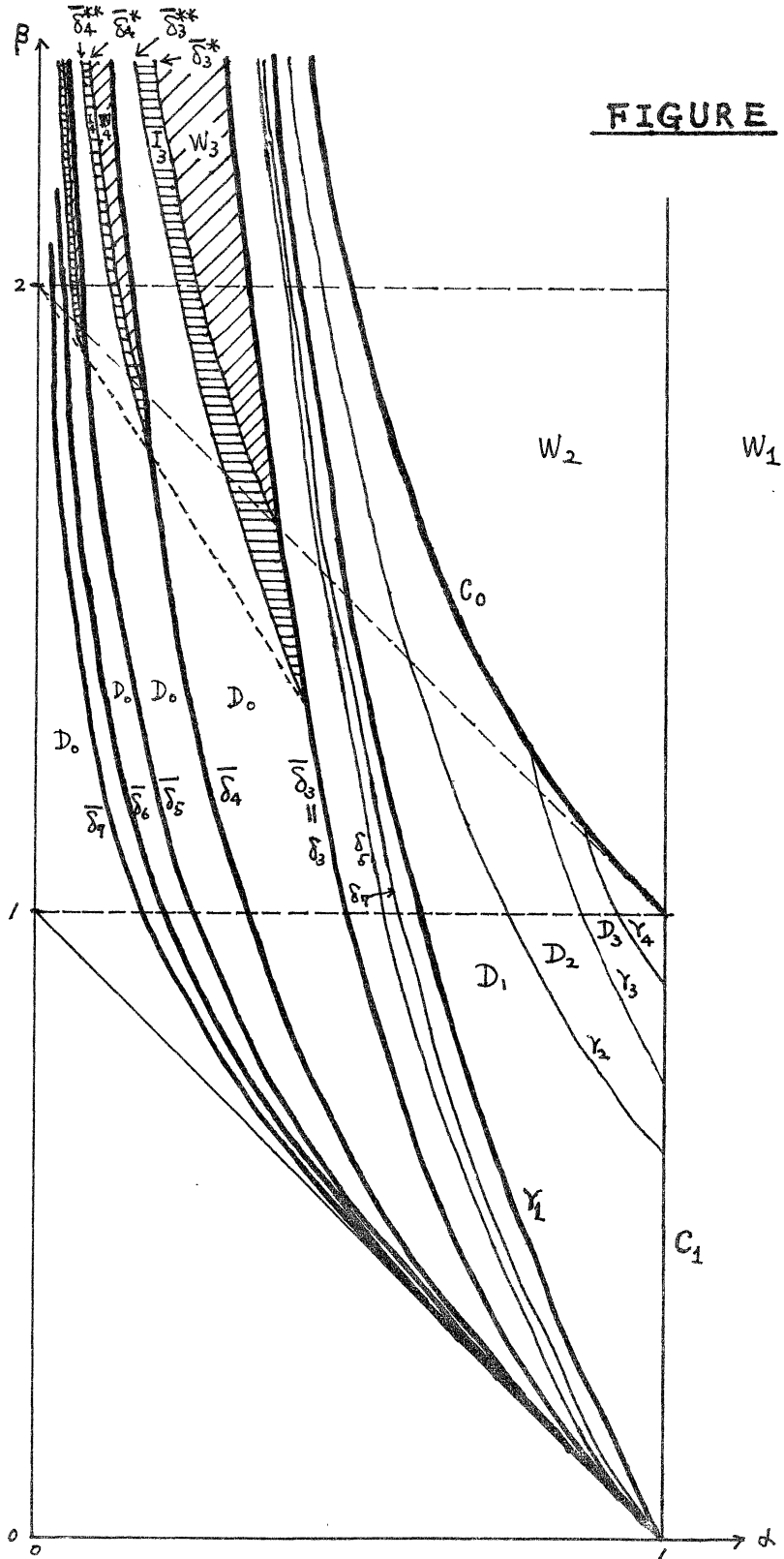
で定義される $f_{\alpha, \beta} : [0, 1] \rightarrow [0, 1]$ を、Unimodal Linear Transformation という。

parameter α, β が、
 $\alpha + \beta < 1$

を満たす時には、 $f_{\alpha, \beta}$ が定義されるので、以下、 $\alpha + \beta \geq 1$ とする。



parameter $(\alpha, \beta) \in \mathbb{R}^2$ とおく』のとり得る値を次の様にわける。(Figure 参照)



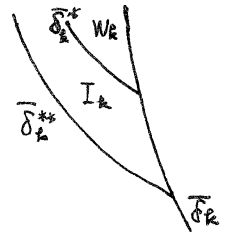
$$\left[\begin{array}{l} C_0; \alpha\beta = 1 \text{ \& } \alpha < 1. \\ C_1; \alpha = 1, 0 < \beta \leq 1. \\ W_1; \alpha > 1. \\ W_2; \alpha\beta > 1, 0 < \alpha < 1, \beta > 1. \end{array} \right.$$

以下. 全て,

$$\alpha\beta \leq 1, 0 < \alpha \leq 1, \beta > 0, \alpha + \beta \geq 1$$

なる範囲内で考えることにする.

$$\left[\begin{array}{l} Y_n; \alpha^{i_n} \beta^{i_{n+1}} (\alpha + \beta) = 1, \text{ where } i_n = \lfloor 2^{n+1}/3 \rfloor \quad (n \geq 1) \\ D_n; Y_n \text{ と } Y_{n+1} \text{ との間領域} \quad (n \geq 1) \\ \delta_k; 1 - \alpha = \beta \cdot P_{k-2}(\alpha) \quad (k = \text{odd} \geq 3) \\ \quad (\text{where } P_k(\alpha) \equiv \alpha - \alpha^2 + \alpha^3 - \dots - \alpha^{k-1} + \alpha^k.) \\ \bar{\delta}_k; 1 = \alpha(1 + \beta + \dots + \beta^{k-2}) \quad (k = 3, 4, \dots) \\ \quad \text{NB: } \bar{\delta}_3 = \delta_3 \\ \delta_k^*; \beta^{k-1} \alpha = 1 \text{ \& } \bar{\delta}_k \text{ より下.} \quad (k = 3, 4, \dots) \\ \bar{\delta}_k^{**}; \alpha(\alpha + \beta)\beta^{k-2} = 1 \text{ \& } \bar{\delta}_k \text{ より下} \quad (k = 3, 4, \dots) \\ W_k; \bar{\delta}_k \text{ と } \delta_k^* \text{ とに囲まれた領域} \\ I_k; \bar{\delta}_k \text{ と } \delta_k^* \text{ と, } \bar{\delta}_k^{**} \text{ とに囲まれた領域} \\ D_0; Y_1 \text{ より下の領域} \text{ \& } \bigcup_{k \geq 3} (W_k \cup I_k) \text{ \& } \\ \quad \text{除いた部分.} \end{array} \right.$$



以上で, $\alpha + \beta \geq 1$ なる $\alpha, \beta > 0$ が全て出現している.

さらに, δ_k に関して,

$$\delta_{m,k} \equiv 1 - \alpha^{p_m} \beta^{p_{m-1}} = \alpha^{2^{p_m-1}} \beta^{2^{p_m-2}} P_{k-2}(\alpha^{p_m} \beta^{p_{m-1}})$$

と定まる. 但し,

$$p_m \equiv \frac{1}{3} (2^{m+1} + (-1)^m) \quad (m \geq 1).$$

このとき, (α, β) が上のどの集合に属するかによって, $\alpha\beta$ の性質が次の様になる:

① 周期点について;

- W_1 では, 唯一つの安定不動点をもつ:
- $\alpha=1$ のとき, 1つの不動点をもち, それ以外は全て2-周期点:
- W_2 では, 不安定不動点1つと, 周期2の安定周期点のみが存在する.
- C_0 では, 不安定不動点1つと, 周期4の周期軌道のみが存在する.
- Y_n では, 2^k -周期点 ($\forall k=1, 2, 3, \dots$) は存在するが, $2^{n-1} \times (\text{odd} \geq 3)$ -周期点はない.
- D_n ($n \geq 1$; Y_n, Y_{n+1} 上の点は互くまない) では, $2^m \times (\text{odd} \geq 3)$ -周期点はあるが, $2^{n-1} \times (\text{odd} \geq 3)$ -周期点はない.
- δ_k では, oscillating k -cycle があり, δ_k と δ_{k+2} との間では, oscillating $(k+2)$ -cycle はあるが, oscillating k -cycle はない. 即ち, δ_k は, oscillating k -cycle の出現境界である. (同様な意味で, $\delta_{n,k}$ は, 2^k -oscillating-cycle の出現境界である.)
- $\bar{\delta}_k$ 及び γ の左下側では, ascending k -cycle が存在する.

② topological entropy について; ($\text{ent} \neq \text{ent f.v.}$)

- W_1, W_2, C_0, C_1 上, $\text{ent} = 0$
- Y_n 上で $\text{ent} = \frac{1}{2^n} \log 2$
- D_n では, $\text{ent} \in [\frac{1}{2^{n+1}} \log 2, \frac{1}{2^n} \log 2]$
- δ_k 上で, $\text{ent} = \log t_k$
但, t_k は $t^k - 2t^{k-2} - 1 = 0$ の唯一の正根.
- $\delta_{n,k}$ 上で, $\text{ent} = \frac{1}{2^n} \log t_k$
- $\bar{\delta}_k$ 上で, $\text{ent} = \log \bar{t}_k$
但, \bar{t}_k は, $t^k - 2t^{k-1} + 1 = 0$ の唯一の正根.
- $W_k \cup I_k$ 上で, $\text{ent} = \log \bar{t}_k$
- $\alpha + \beta = 1$ 上で, $\text{ent} = \log 2$

Remark. $2 = \lim_{k \rightarrow \infty} \bar{x}_k > \dots > \bar{x}_5 > \bar{x}_4 > \bar{x}_3 = t_3 > t_5 > t_7 > \dots$
 $> \lim_{k \rightarrow \infty} t_k = \sqrt{2}.$

③ invariant measure について; ($f \cong f_{d,\beta}$)

• $C_0, C_1, \bar{\delta}_k^*$ 以外の全ての場合, asymptotic measure が存在する;
 $\mu = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{i=0}^{n-1} \delta_{f^i x}$ ($d x$ -a.e. x)

• W_k ($k=1, 2, 3, \dots$) では, attracting k -cycle があり, asymptotic measure は その cycle 上の uniform measure.
 (但, W_k ($k \geq 3$) は $\bar{\delta}_k^*$ を示す, くまもないものをとする)
 とくに, W_k ($k \geq 3$) は window.

• I_k ($k \geq 3$) では, asymptotic measure μ は Lebesgue measure $d x$ に関して, density fn φ を持つ; $\mu = \varphi d x$.
 (但, I_k は $\bar{\delta}_k^{**}, \bar{\delta}_k^*, \bar{\delta}_k$ を示す, くまもないものをとする).
 さらに, $\text{supp } \mu$ は, k 個の disjoint intervals (この I, J_1, \dots, J_k とおく) の和集合に示くまわれる; $\text{supp } \mu \subset J_1^U \dots^U J_k$.
 また, 各 $(J_j, \varphi d x, f^k)$ は mixing. とくに, I_k では, island.

$$\cong f_{d,\beta}^k |_{J_j} \cong f_{d^2\beta^{k-2}, d\beta^{k-1}} \quad (J_j).$$

• D_n ($n \geq 0$) では, μ は density fn φ を持つ; $\mu = \varphi d x$.
 さらに, $\text{supp } \mu$ は 2^n 個の区間からなり, その各々の上で, f^{2^n} は mixing で, entropy は正.

• 上に述べたうち, density fn φ が存在する場合, φ は, 次の様に書ける;

$$\varphi(x) = A \cdot \sum_{n=0}^{\infty} a_n \cdot 1(x > f_{d,\beta}^n 0).$$

但, $\left. \begin{array}{l} A = \text{正規化定数} \end{array} \right\}$

$$a_0 = d$$

$$a_n = (-d)^{p_n} \beta^{q_n} \dots \left. \begin{array}{l} p_n = \#\{i; 0 \leq i < n, f_{d,\beta}^i 0 \geq 1-d\} \\ q_n = n - p_n \end{array} \right\}$$

④ Chaos について ;

- $W_1 \cup W_2$ 以外では, $\exists n \geq 1 : f^n$ は formal chaos
- $W_3 \cup W_4 \cup \dots$ では, $\left. \begin{array}{l} f \text{ は formal chaos だが} \\ \forall n \geq 1 ; f^n \text{ は observable chaos ではない。} \end{array} \right\}$
- $I_3 \cup I_4 \cup \dots$ では, $\left. \begin{array}{l} \exists n \geq 1 ; f^n \text{ は observable chaos. だが} \\ f \text{ は 必ず ではない。} \end{array} \right\}$
- D_0 では, f が observable chaos.

□

さらに, 平衡測度に関しては, unimodal linear transf. の場合, 次の定理が成立する.

Theorem unimodal linear transformation $f = P_{\alpha, \beta}$ について,

$$(i) D_f(z) \cong \exp \left\{ - \sum_{n=1}^{\infty} z^n / n \cdot \sum_{\alpha \in \text{Fix}(f^n)} \frac{1}{|(f^n)'(\alpha)|} \right\}$$

$$\text{但. } \widehat{\text{Fix}}(f^n) \cong \pi_0(\text{Fix}(f^n)).$$

$$P(f) \cong \sup \left\{ h_{\mu}(f) - \int \log |f'| d\mu ; \mu = f\text{-invariant} \right\}$$

とおくとき,

$\exp \{-P(f)\}$ は, $D_f(z)$ の最小正零点.

(ii) asymptotic measure μ_f が存在するとき,

$$P(f) = h_{\mu_f}(f) - \int \log |f'| d\mu_f$$

(iii) $P(f) > 0$ ならば, μ_f は Lebesgue measure にかんじて absolutely continuous ではない.

(iv) $P(f) = 0$ ならば, μ_f は Lebesgue measure にかんじて, absolutely continuous であり, $\mu_f = \rho_f d\lambda$ とするとき, $\text{supp } \rho_f$ の connected component の個数は, $e^{-P(f)}$ の $D_f(z)$ の零点としての多重度に等しい.

□

§8. 終.

§ Appendix.

この節では、本文中に使った Kolmogorov - Sinai invariant, BPS. metrical entropy についてまとめておく。証明は [WJIDGS] etc. 参照。

$(\Omega, \mu) \in$ Borel probability measure space, $f: (\Omega, \mu) \rightarrow (\Omega, \mu) \in$ measure preserving transformation とする。

def Ω の measurable subsets による countable partition α について
 $H(\alpha) = H_\mu(\alpha) \equiv \sum_{A \in \alpha} -\mu(A) \log \mu(A)$. (但; $0 \cdot \log 0 = 0$ とする)

* 以下, partition としては, $H(\alpha) < \infty$ なる α のみを考える。

def $h_\mu(\Omega, f, \alpha) \equiv \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} H_\mu(\alpha \vee f^{-1}\alpha \vee \dots \vee f^{-n+1}\alpha) \in$, α に関する (Ω, f) の metrical entropy という。但, ここで,

$$\alpha \vee \beta \equiv \{A \cap B; A \in \alpha, B \in \beta\}, \quad f^{-1}\alpha \equiv \{f^{-1}A; A \in \alpha\}.$$

NB \sup の limit は存在して, \inf に等しく, 有限。

def $h_\mu(\Omega, f) = h_\mu(f) \equiv \sup_\alpha h_\mu(\Omega, f, \alpha) \in$, (Ω, f) の Kolmogorov - Sinai invariant, metrical entropy, measure-theoretic entropy 等という。

def finite partition α が: (Ω, μ, f) の generator
 $\Leftrightarrow \alpha \vee f^{-1}\alpha \vee \dots = (\text{各点分割}) \pmod{\mu 0}$.

Theorem A-1. α : generator $\Rightarrow h_\mu(\Omega, f) = h_\mu(\Omega, f, \mu)$.

Remark A-2. A は a subshift (X, σ) について, canonical partition

$\alpha_0 = \{[a] \cap X; a \in A\}$ は generator である。特に,

$$h_\mu(X, \sigma) = h_\mu(X, \sigma, \alpha_0).$$

Theorem A-3. (Variational Principle) (Ω, f) は compact space Ω の topological dynamical system のとき,

$ent(\Omega, f) = \sup \{ h_\mu(\Omega, f) ; \mu \text{ は } f\text{-invariant Borel. prob. meas.} \}$
 $\Leftarrow \Leftarrow$, ergodic T_2 μ のみに限って \sup $\Leftarrow \Leftarrow$ \Leftarrow \Leftarrow . O.K.

def $\mathcal{E}(\Omega, f) \Leftarrow \{ \mu ; ent(\Omega, f) = h_\mu(\Omega, f) \}$; equilibrium measures.

def Ω の partitions α, β に對して,

$$\begin{aligned} h_\mu(\alpha | \beta) &\Leftarrow \sum_{B \in \beta} \mu(B) \cdot \left(\sum_{A \in \alpha} - \frac{\mu(A \cap B)}{\mu(B)} \log \frac{\mu(A \cap B)}{\mu(B)} \right) \\ &= \sum_{A \in \alpha, B \in \beta} -\mu(A \cap B) \log \frac{\mu(A \cap B)}{\mu(B)} \\ &= H(\alpha \vee \beta) - H(\beta). \end{aligned}$$

Theorem A-4.

$$\begin{aligned} h_\mu(\Omega, f) &= \lim_{n \rightarrow \infty} h(\alpha | \bigvee_{i=1}^n f^{-i} \alpha) \\ &= \inf_n h(\alpha | \bigvee_{i=1}^n f^{-i} \alpha). \end{aligned}$$

以下, 特に subshift (X, σ) の metrical entropy について考える。
 先ず, A-2, A-4 に依り,

Theorem A-5.

$$\begin{aligned} h_\mu(X, \sigma) &= h_\mu(X, \sigma, \alpha_0) \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{a_0 \dots a_{n-1} \in W_n(X)} -\mu[a_0 \dots a_{n-1}] \log \mu[a_0 \dots a_{n-1}] \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{a_0 \dots a_{n-1} \in W_n(X)} -\mu[a_0 \dots a_{n-1}] \log \frac{\mu[a_0 \dots a_{n-1}]}{\mu[a_1 \dots a_{n-1}]} \end{aligned}$$

$\Leftarrow \Leftarrow$, \lim \Leftarrow \inf におきかえても O.K.

Remark A-6.

上の式(A-5)は, さらに書き換えることができ,

$$h_\mu(X, \sigma) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{a_0, a_1, \dots, a_{n-1} \in \mathcal{W}_n(X)} -\mu[a_0 \dots a_{n-1}] \log \frac{\mu[a_0 \dots a_{n-1}]}{\mu[a_0 \dots a_{n-2}]}$$

とも書ける。この場合 $\lim \varepsilon \inf$ でおまかえてよい。

Theorem A-7. metrical entropy E , invariant Borel prob. measures.

全体の space (vague topology ε により, topological space と見做す) 上の \mathbb{R}^+ の関数だと思ふ。このとき次が成立;

関数 $h: \mu \mapsto h(\mu) \equiv h_\mu(X, \sigma)$ は,

(i) affine である。即ち, $h(t\mu + (1-t)\lambda) = th(\mu) + (1-t)h(\lambda)$
 ($\forall \mu, \lambda; 0 \leq t \leq 1$)

(ii) upper semi-continuous である。即ち,

$$\mu_n \rightarrow \mu \Rightarrow \overline{\lim}_n h(\mu_n) \leq h(\mu).$$

Theorem A-8. \forall subshift (X, σ) について, $E(X, \sigma) \neq \emptyset$.

REFERENCES

参考文献として，特に本文中に引用したもののみをあげておく。

- [高] 高橋陽一郎，区間力学系のカオスと周期点，都立大学数学教室セミナー報告(1980)。
- [高'] _____，一次元力学系のカオスとゼータ函数，力学系理論と関連諸分野の総合的研究，昭和54年度記録集(1980. Feb.)。
- [岩] 岩堀長慶，線型不等式とその応用，岩波講座基礎数学，線型代数 VII。(1977)
- [杉] 杉浦光夫，Jordan標準形と単因子論 II，岩波講座基礎数学，線型代数 II。(1977)
- [B] Bowen, R., Topological Entropy and Axiom A, Proc. Symp. Pure Math., AMS, 14 (1970), 23-41.
- [Bowen] _____, Equilibrium States and the Ergodic Theory of Anosov Diffeomorphisms, Springer Lecture Notes in Math., 470 (1975).
- [DGS] Denker, M., Grillenberger, C., and Sigmund, K., Ergodic Theory on Compact Spaces, Springer Lec. Notes in Math. 527 (1976).
- [G] Gantmacher, F.R., The Theory of Matrices, II, Chelsea.(1959).

- [ITN] Ito, Sh., Tanaka, S., and Nakada, H., On Unimodal Linear Transformations and Chaos, Proc. Jap. Acad. 55, Ser. A. (1979), 231-236, and Tokyo. J. Math. 2 (1979), 221-239, 241-259.
- [M] Marotto, F. R., Snap-Back Repellers Imply Chaos in \mathbb{R}^n , J. Math. Anal. Appl. 63 (1978), 199-223.
- [OO] Oono, Y., and Oshikawa, M., Chaos in C^0 -Endomorphism of Interval, Prog. Theor. Phys. 64 (1980), 54.
- [Šh] Šarkovskii, A. N., Coexistence of Cycles of a Continuous Map of a Line into Itself, Ukrain. Mat. Ž. 16 (1964), 61-71. (in Russian).
- [Št] Štefan, P., A Theorem of Šarkovskii on the Existence of Periodic Orbits of Continuous Endomorphisms of the Real Line, Commun. Math. Phys. 54 (1977), 237-248.
- [T] Takahashi, Y., A Formula for Topological Entropy of One-dimensional Dynamics, Scientific Papers of the College of General Education, University of Tokyo, 30 (1980) 11-22.
- [To] Totokó, H., Pseudo-Markov Transformations, Ann. Polon. Math. 41 (1982).
- [W] Walters, P., Ergodic Theory — Introductory Lectures, Springer Lecture Notes in Math. 458 (1975).

[高] は、言うまでもなく、このNote全体の参考となる。
この本の参考文献も参照されたい。

[DGS], [W] は、エルゴード理論一般の参考書。[DGS]
は辞書的なまとめ。[W]は、題名にもある如く、簡明な入門書。

[G], [岩], [杉] は、Perron-Frobeniusの定理について記述が
ある。特に[G]が詳しい。

[Št] は、[Šh]にある証明の不備を補充したもので、
oscill. cycleについても触れている。

[Bowen] は、Axiom A diffeomorphismのエルゴード理論を
展開しているレクチャー・ノートである。最初のほうに、shift
の equilibrium stateについて述べているが、このNoteの第6章の
内容を越えていない。

[高] は、1980年1月に名古屋で行われたシンポジウムの
記録集である。

