

幾何学的有限な Klein 群から作られる  
多様体上の測地的流れのエルゴード性

山形大. 理. 仲田正躬  
Nakada Masami

§1. 序.

三次元ユークリッド空間を  $\mathbb{R}^3$ , その一真コンパクト化を  $\hat{\mathbb{R}}^3 = \mathbb{R}^3 \cup \{\infty\}$  とする.  $\hat{\mathbb{R}}^3$  における, 球面又は平面に関する, 反転の偶数個の合成をメービウス変換という.  $B^3$  を  $\mathbb{R}^3$  における原点中心の単位開球とする.  $B^3$  を不変にするメービウス変換を具体的に表示するために四元数を用いる.  $x =$

$$x = t_1 + t_2 i + t_3 j + t_4 k$$

を四元数とする.  $i^2 = j^2 = k^2 = -1$ ,  $ij = -ji = k$ ,  $jk = -kj = i$ ,  $ki = -ik = j$ ,  $i^2 = j^2 = k^2 = -1$ .  $(t_1, t_2, t_3) \in \mathbb{R}^3$  と  $z + t_3 j$  ( $z = t_1 + t_2 i \in \mathbb{C}$ : 複素数) とを同一視する. 従って, 上半空間  $\mathbb{H}^3 = \{(t_1, t_2, t_3) \in \mathbb{R}^3; t_3 > 0\}$  と  $\{z + tj; z \in \mathbb{C}, t > 0\}$  とを同一視する.  $x = t_1 + t_2 i + t_3 j + t_4 k$  に対して  $\bar{x} = t_1 - t_2 i - t_3 j - t_4 k$ ,  $|x|^2 = \sum_{\ell=1}^4 (t_\ell)^2 = x\bar{x}$  とする. 又  $x = t_1 + t_2 i + t_3 j \in \mathbb{H}^3$  に対して  $z = t_1 + t_2 i = C(x)$ ,  $t_2 = I(x)$ ,  $t_3 =$

$J(x)$  とする. いま  $\tau_1$  を, 中心が  $-2j$  半径が 2 の球面に関する反転とし,  $\tau_2$  を, 平面  $J(x) = -1/2$  に関する反転とする. 従って  $\tau_1, \tau_2$  は次で与えられる.

$$\begin{cases} \tau_1(x) = -2j + \{4(x+2j)/|x+2j|^2\} \\ \tau_2(x) = x - (2J(x)+1)j. \end{cases}$$

$\gamma$  を,  $B^3$  を不変にするメービウス変換とすれば,  $\bar{\gamma} = (\tau_2 \circ \tau_1)^{-1} \circ \gamma \circ (\tau_2 \circ \tau_1)$  は  $H^3$  を不変にする. よって,  $\bar{\gamma}(z+tj), z+tj \in H^3$  は次の式で与えられる.

$$(1.1) \quad \bar{\gamma}(z+tj) = \frac{a\bar{c}|z+tj|^2 + a\bar{d}z + b\bar{c}\bar{z} + b\bar{d}}{|cz+d|^2 + |c|^2 t^2} + \frac{tj}{|cz+d|^2 + |c|^2 t^2}$$

ここで  $a, b, c, d \in \mathbb{C}$  で  $ad - bc = 1$  (Ahlfors [1]).

定義 1.  $\gamma$  は  $B^3$  を不変にするメービウス変換とする. このとき,  $\gamma$  が放物的変換とは, 表示式 (1.1) において  $(a+d)^2 = 4$  となることをいう. 楕円変換とは  $(a+d)^2 < 4$  となることをいい, その他のとき斜航的変換といる.  $\square$

放物的変換は  $S^2 \equiv \partial B^3$  へのみ唯一つの不動点をもつ.

定義 2.  $\Gamma$  をメービウス変換群の部分群とする. このとき,  $\Gamma$  が Klein 群とは次を満たすことをいう.

- i) 各元  $\gamma \in \Gamma$  は  $B^3$  を不変にする.
- ii)  $\Gamma$  は  $B^3$  に不連続に作用する.
- iii)  $\Gamma$  は  $S^2$  のある開集合上に不連続に作用する.  $\square$

これより以後常に次を仮定する。すなわち、 $\Gamma$  は Klein 群で放物的変換  $\gamma_0$  を含むとする。又  $\gamma_0$  の不動点を  $z_0 \in S^2$  とする。さらに  $x_0 \in \mathbb{B}^3$  は、すべての  $\gamma \in \Gamma$  に対して  $\gamma x_0 \neq 0$  なるものとする。

このとき次を満たすメービウス変換  $\alpha, \beta$  が存在する：

$$\begin{cases} \alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta(x_0) = z_0 \\ (\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta)^{-1} \circ \gamma_0 \circ (\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta)(x) = x + 1 \\ (\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta)^{-1}(x_0) = x_0 + t_0 j, \quad t_0 > 0. \end{cases}$$

このことは次のようにして示される。まず  $\alpha(j) = z_0$  とする直交変換  $\alpha$  をとる。次に、 $(\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1)^{-1} \circ \gamma_0 \circ (\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1)(x) = x + \lambda_0$  とする  $\lambda_0 \in \mathbb{C}$  があるから、メービウス変換  $\beta_1$  を  $\beta_1(x + tj) = \lambda_0 x + |\lambda_0| tj$  で定義する。さらに  $(\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta_1)^{-1}(x_0) = z_0 + t_0 j$  ( $t_0 > 0$ ) とし、 $\beta_2$  を  $\beta_2(x) = x + z_0$  で定義する。すなわち  $\beta = \beta_1 \circ \beta_2$  とすれば、この  $\alpha, \beta$  がもとめるものである。

与えられた Klein 群  $\Gamma$  に対して、Patterson [7] に従って  $S^2$  上のボレル確率測度  $\mu$  を構成する。本報告書の主目的は次の等式を示すことである： $z_0$  が、いわゆる *cusped parabolic* な不動点であれば  $\mu(\{z_0\}) = 0$ 。

このことを  $\mathbb{H}^3$  を不変にする群  $(\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta)^{-1} \circ \Gamma \circ (\alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta)$  を用いて証明する。又この結果を応用して、幾何学的有限な Klein 群から作られる多様体上の測地的流れのエル

ゴード性を Hopf [5] に習って示す。ただし、この場合、相空間の測度は通常のものとは異なるものを導入する ([8])。

§2. *cusped parabolic* は不動点。

さて、 $\alpha, \tau_1, \tau_2, \beta$  は §1 で構成したものとし、さらに  $\lambda_0, t_0 (> 0), z_0$  も §1 のものとする。そこで  $T = \alpha \circ \tau_2 \circ \tau_1 \circ \beta$  とする。  $\bar{\Gamma} = T^{-1} \circ \Gamma \circ T$  の各元  $\bar{\gamma} = T^{-1} \circ \gamma \circ T \in \bar{\Gamma}$  は  $\mathbb{H}^3$  を不変にする。  $\bar{\Gamma}_\infty = \{\bar{\gamma} \in \bar{\Gamma}; \bar{\gamma} \infty = \infty\}$  とする。

定義3. ([4]) 複素平面  $\mathbb{C}$  における空でない、互いに素な  $n > 2$  の半平面の和  $U$  が  $\bar{\Gamma}_\infty$  の *cusped region* とは、  $\bar{\gamma}(U) = U$  ( $\bar{\gamma} \in \bar{\Gamma}_\infty$ ) かつ  $\bar{\gamma}(U) \cap U = \emptyset$  ( $\bar{\gamma} \in \bar{\Gamma} \setminus \bar{\Gamma}_\infty$ ) なることをいう。

$T$  のつくりより、  $\bar{\gamma}_0(x) = T^{-1} \circ \gamma_0 \circ T(x) = x+1$ 。従って *cusped region*  $U$  は、ある  $u_0 (> 0)$  に対して

$$U = \{z \in \mathbb{C}; |I(z)| > u_0\}$$

なる形である。

定義4. ([4]) 放物的変換  $\gamma_0$  の不動点  $\infty$  が *cusped parabolic* は不動点とは、  $\bar{\Gamma}_\infty$  が *cusped region* を持つか、又は階数2の自由アーベル群を含むことをいう。

さて

$$(2.1) \quad \bar{\Gamma} = \bar{\Gamma}_\infty \bar{g}_0 \cup \bar{\Gamma}_\infty \bar{g}_1 \cup \bar{\Gamma}_\infty \bar{g}_2 \cup \dots$$

を  $\Gamma$  の右剰余類への分解とする。  $\Gamma = \Gamma_0 \cup \dots$  とする。

定理 1.  $\xi_0 \in S^2$  が *cusped parabolic* な不動点とするとある代表元  $\{\bar{g}_m\}_{m=0}^{\infty}$  に対して  $|\bar{g}_m(t_0, j)| \leq K$  とする  $m$  は無関係な定数  $K$  が存在する。』

### §3. 予備的関数.

$h$  を次で定義される  $B^3 \times B^3$  上の関数とする:

$$h(x, y) = \frac{|x - y|^3}{(1 - |x|^2)(1 - |y|^2)}.$$

$t_0$  を十分大なる数とし,  $W = \{z + tj \in \mathbb{H}^3; |z| < 1/2, t > t_0\}$ ,  $V = TW$  とする.  $t_0$  は十分大なるので,  $\forall x_0 \in V^c$  がすべての  $\gamma \in \Gamma$  に対して成立する. 以下  $x_1 \in V$  をとり固定する.  $x_1$  の近傍  $N(x_1), N'(x_1)$  を次のようにとる. すなわち  $V \supset N(x_1) \supset (N'(x_1) \text{ の閉包 })$ . そこで  $y \in B^3 \cup S^2$  についての連続関数  $P(x_1, y)$  を次で定義する:

$$P(x_1, y) = \begin{cases} \frac{1 - |x_1|^3}{|x_1 - y|^3}, & y \in N(x_1)^c \cap (B^3 \cup S^2) \\ 0, & y \in N'(x_1). \end{cases}$$

$\forall x_0 \in N(x_1)^c$  がすべての  $\gamma \in \Gamma$  に対して成立するので  $P(x_1, \gamma x_0) = (1 - |x_1|^3) |x_1 - \gamma x_0|^{-3}$ . (よって  $h$  及び  $P$  の定義より)

$$(3.1) \quad h(0, \gamma x_0)^{-1} P(x_1, \gamma x_0) = h(x_1, \gamma x_0)^{-1} |\gamma x_0|^{-3}.$$

$x \in B^3$  に対して  $x^* = x/|x|^2$  とする。

補題 1.  $x, y \in B^3, r \in \Gamma$  に対して,  $h(rx, ry) = f(x, y, r) h(x, y)$ .  $\therefore \therefore$

$$f(x, y, r) = \begin{cases} (|a^*|^2 - 1) \{|x - a^*| |y - a^*|\}^{-1}, & a = r^{-1}b \neq 0 \\ 1, & r^{-1}b = 0 \end{cases} \quad \square$$

次に  $x, y \in H^3$  に対して  $h_0(x, y)$  と次で定義する:

$$h_0(x, y) = \frac{|x - y|^3}{J(x)J(y)}$$

補題 2.  $x, y \in H^3$  に対して,  $h(Tx, Ty) = h_0(x, y) \cdot (|\lambda_0| |x + w_0| |y + w_0|)^{-1}$ .  $\therefore \therefore$   $w_0 = z_0 + (2/\lambda_0)j$   $\square$

$x'_1 = T^{-1}x_1$  とし,  $y \in H^3 \cup \infty$  に対しての連続関数  $P'_0(x'_1, y)$  と次で定義する:

$$P'_0(x'_1, y) = \begin{cases} J(x'_1) |x'_1 - y|^{-3}, & y \in (T^{-1}(N(x_1)))^c \cap (H^3 \cup \infty) \\ 0, & y \in T^{-1}(N(x_1)). \end{cases}$$

よって  $P_0(x'_1, y)$  と次で定義する:

$$P_0(x'_1, y) = \begin{cases} P'_0(x'_1, y), & y \in H^3 \cup \infty \\ J(x'_1), & y = \infty \end{cases}$$

補題 3.

$$P(Tx'_1, Ty) = \begin{cases} \frac{|\lambda_0|^2 |x'_1 + w_0| |y + w_0|^3}{\delta} P_0(x'_1, y), & y \in (T^{-1}(N(x_1)))^c \cap (H^3 \cup \infty) \\ \frac{|\lambda_0|^2 |x'_1 + w_0|}{\delta} P_0(x'_1, \infty), & y = \infty \end{cases} \quad \square$$

§ 4. 極限集合上の測度  $\mu$ .

Klein 群  $\Gamma$  の極限集合を  $\Lambda(\Gamma)$  とし, [7] のように  $\Lambda(\Gamma)$  に集中した  $B^3 \cup S^2$  上のボレル確率測度を構成する.

そこで, テイリクレ級数

$$\sum_{\gamma \in \Gamma} h(0, \gamma x_0)^{-\lambda}$$

の収束指数を  $\delta$  とする. このとき次の二つの条件を満たす  $[0, \infty)$  上の正の増加関数  $k$  が存在する:

1)  $\sum_{\gamma \in \Gamma} k(h(0, \gamma x_0)) h(0, \gamma x_0)^{-\lambda}$  の収束指数は  $\delta$  であり, この級数は  $\lambda = \delta$  で発散する.

2) 任意の  $\varepsilon > 0$  に対して  $t'$  が存在して,  $t > t'$ ,  $u \geq 1$  ならば  $k(ut) \leq u^\varepsilon k(t)$  である.

$\lambda > \delta$  に対して  $M(\lambda) \equiv \sum_{\gamma \in \Gamma} k(h(0, \gamma x_0)) h(0, \gamma x_0)^{-\lambda}$  とする. さらに  $x \in B^3$  における単位テラック測度  $\delta_x$  に対して

$$\mu_\lambda \equiv \frac{1}{M(\lambda)} \sum_{\gamma \in \Gamma} k(h(0, \gamma x_0)) h(0, \gamma x_0)^{-\lambda} \delta_{\gamma x_0}$$

とする. このとき  $\{\mu_\lambda\}_{\lambda > \delta}$  は  $B^3 \cup S^2$  上のボレル確率測度の族である. 従って, 任意の列  $\{\lambda'_i\}_{i=1}^\infty$ ,  $\lambda'_i \downarrow \delta$ , に対して, 部分列  $\{\lambda''_i\}_{i=1}^\infty$  があって  $\{\mu_{\lambda''_i}\}_{i=1}^\infty$  は  $B^3 \cup S^2$  上のあるボレル確率測度  $\mu$  に弱収束する.  $\mu$  は  $\Lambda(\Gamma) (cS^2)$  に集中している ([7]).

$x_1 \in V$  に対して

$$F(x_1) \equiv \int_{B^3 \cup S^2} L(x_1, y)^\delta \mu(dy)$$

とする. 補題 3 により次を得る.

定理 2.  $x_1 = Tx_1'$  とすると  $F(Tx_1') \geq K |x_1'|^{2\delta} \mu(\{3_0\})$  である.  $\therefore$   $K$  は  $x_1' \in W$  に無関係な定数である.  $\square$

次に, この定理の不等式とは逆向の不等式を導ぶ. そのために  $F(x_1)$  を, [7] のように, 級数であらわす.

$\{\mu_{\lambda_l}\}_{l=1}^{\infty}$  が  $\mu$  に弱収束していること, 及び次の不等式:  $|P(x_1, y)^\delta - P(x_1, y)^{\lambda_l}| \leq K(x_1) |\delta - \lambda_l|$ , より

$$F(x_1) = \lim_{l \rightarrow \infty} \int_{B^3 \cup S^2} P(x_1, y)^{\lambda_l} \mu_{\lambda_l}(dy)$$

とある.  $\mu_{\lambda_l}$  の定義及び (3.1) より

$$F(x_1) = \lim_{l \rightarrow \infty} \frac{1}{\Gamma(\lambda_l)} \sum_{\bar{y} \in \bar{\Gamma}} k(h(0, T\bar{y}_0)) h(x_1, T\bar{y}_0)^{-\lambda_l} |T\bar{y}_0|^{-3\lambda_l}.$$

$\bar{y}_0 = T^{-1}0$  とすれば

$$F(Tx_1') = \lim_{l \rightarrow \infty} \frac{1}{\Gamma(\lambda_l)} \sum_{\bar{y} \in \bar{\Gamma}} k(h(T\bar{y}_0, T\bar{y}(t_{0j}))) h(Tx_1', T\bar{y}(t_{0j}))^{-\lambda_l} \cdot |T\bar{y}(t_{0j})|^{-3\lambda_l}.$$

これに補題 1 及び 2, さらに  $\bar{\Gamma}$  の右剰余類への分解 (2.1) を適用すれば,

$$(4.1) \quad F(Tx_1') = \lim_{l \rightarrow \infty} \frac{1}{\Gamma(\lambda_l)} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{\bar{y} \in \bar{\Gamma}_\infty} k(a(\bar{y}, m) h_0(\bar{y}^{-1}(y_0), \bar{g}_m(t_{0j}))) \cdot b(\bar{y}, m, x_1')^{\lambda_l} h_0(\bar{y}^{-1}(x_1'), \bar{g}_m(t_{0j}))^{-\lambda_l} |T\bar{y} \bar{g}_m(t_{0j})|^{-3\lambda_l},$$

$$\therefore \begin{cases} a(\bar{y}, m) = \frac{f(T\bar{y}^{-1}(y_0), T\bar{g}_m(t_{0j}), T\bar{y}T^{-1})}{|\lambda_0| |\bar{y}^{-1}(y_0) + w_0| |\bar{g}_m(t_{0j}) + w_0|} \\ b(\bar{y}, m, x_1') = \left\{ \frac{f(T\bar{y}^{-1}(x_1'), T\bar{g}_m(t_{0j}), T\bar{y}T^{-1})}{|\lambda_0| |\bar{y}^{-1}(x_1') + w_0| |\bar{g}_m(t_{0j}) + w_0|} \right\}^{-1}. \end{cases}$$

上式の右辺の級数を  $G(x_1', \lambda_l)$  とおき, 次の二つの節に

おいて, これを上から評価する.

§5.  $\Gamma_\infty$  が cusped region をとるとする.

$\bar{G}_0$  を  $\bar{\gamma}_0 = T^{-1} \circ \gamma_0 \circ T$  によ,  $\tau$  生成される群とする. このとき  $\Gamma_\infty = \bar{G}_0$  であるが,  $\Gamma_\infty = \bar{G}_0 \cup \bar{G}_0 \bar{e}$  となる. ここで  $\bar{e}$  は  $\bar{e}(z+tj) = -z+a+tj$  なる  $x$ -ビラウス変換である ( $a \in \mathbb{C}$ ). 従って  $\Gamma_\infty = \bar{G}_0 \cup \bar{G}_0 \bar{e}$  の場合について,  $G(x', \Delta_\ell)$  を上から評価すれば十分である. よ,  $\tau$

$$(5.1) \quad G(x', \Delta_\ell) = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{p=-\infty}^{\infty} \left\{ k(a(\bar{\gamma}_0^p, m) h_0(\gamma_0 - p, \bar{g}_m(x_0j))) \right. \\ \cdot b(\bar{\gamma}_0^p, m, x')^{\Delta_\ell} h_0(x' - p, \bar{g}_m(x_0j))^{-\Delta_\ell} |T \bar{\gamma}_0^p \bar{g}_m(x_0j)|^{-3\Delta_\ell} \\ + k(a(\bar{\gamma}_0^p \bar{e}, m) h_0(\bar{e}(\gamma_0 - p), \bar{g}_m(x_0j))) b(\bar{\gamma}_0^p \bar{e}, m, x')^{\Delta_\ell} \\ \left. \cdot h_0(\bar{e}(x' - p), \bar{g}_m(x_0j))^{-\Delta_\ell} |T \bar{\gamma}_0^p \bar{e} \bar{g}_m(x_0j)|^{-3\Delta_\ell} \right\}.$$

以下の各節において,  $\gamma \in \Gamma$ ,  $\ell$ ,  $x' \in W$  は無関係な定数を  $K_n$  ( $n$ : 自然数) とかくことにする.

定理1を用いて次が示される.

補題4. 右剰余類分解(2.1)において, 適当な代表元  $\{\bar{g}_m\}_{m=0}^{\infty}$  をとれば次の不等式が成立する.

- i)  $a(\bar{\gamma}_0^p, m) \leq 1/4 J(\gamma_0)$ ,  $a(\bar{\gamma}_0^p \bar{e}, m) \leq 1/4 J(\gamma_0)$ ,
- ii)  $b(\bar{\gamma}_0^p, m, x')^{\Delta_\ell} + b(\bar{\gamma}_0^p \bar{e}, m, x')^{\Delta_\ell} \leq K_1 J(x')^{\Delta_\ell} (p^2 + 1)^{\Delta_\ell/2}$ ,
- iii)  $\left. \begin{array}{l} h_0(\gamma_0 - p, \bar{g}_m(x_0j)) \\ h_0(\bar{e}(\gamma_0 - p), \bar{g}_m(x_0j)) \end{array} \right\} \leq K_2 h_0(\gamma_0, \bar{g}_m(x_0j)) (p^2 + 1)^{3/2}$ ,

$$\text{iv) } \left. \begin{aligned} h_0(x'_i - p, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon} \\ h_0(\bar{c}(x'_i - p), \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon} \end{aligned} \right\} \leq K_3 J(x'_i)^{A_\varepsilon} h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon} \cdot (J(x'_i)^2 + p^2)^{-\frac{3}{2}A_\varepsilon} \quad \square$$

この補題の不等式を (5.1) 式に代入して,

$$G(x'_i, A_\varepsilon) \leq K_4 J(x'_i)^{2A_\varepsilon} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{p=-\infty}^{\infty} k(K_5 (p^2+1)^{\frac{3}{2}} h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))) \cdot h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon} (J(x'_i)^2 + p^2)^{-\frac{3}{2}A_\varepsilon} (p^2+1)^{A_\varepsilon/2}.$$

さらに, 正の増加関数  $k$  の性質 2) に より 次を得る.

$$G(x'_i, A_\varepsilon) \leq K_6 J(x'_i)^{2A_\varepsilon} \sum_{m=0}^{\infty} k(h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))) h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon} \cdot \left\{ \sum_{p=-\infty}^{\infty} (p^2+1)^{\frac{A_\varepsilon+3\varepsilon}{2}} (J(x'_i)^2 + p^2)^{-\frac{3}{2}A_\varepsilon} \right\},$$

ここで,  $\varepsilon > 0$  は十分小さい固定した正の数である.  $\varepsilon = 3\varepsilon$  (2)

により,  $\delta > \frac{1}{2}$  である. 又  $A_\varepsilon > \delta$  であるから, 積分

$$\int_0^{\infty} (t^2+1)^{-A_\varepsilon + \frac{3}{2}\varepsilon} dt$$

は収束する.  $\delta > 2$  級数

$$\sum_{p=-\infty}^{\infty} (p^2+1)^{\frac{A_\varepsilon+3\varepsilon}{2}} (J(x'_i)^2 + p^2)^{-\frac{3}{2}A_\varepsilon}$$

は  $K_7 J(x'_i)^{1+3\varepsilon-2A_\varepsilon}$  により上から抑えられる. 従って

$$G(x'_i, A_\varepsilon) \leq K_8 J(x'_i)^{1+3\varepsilon} \sum_{m=0}^{\infty} k(h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))) h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon}.$$

定理 3.  $\bar{P}_\infty$  が uniped region をとれば,  $x'_i \in W$  に対して

$$F(Tx'_i) \leq K_9 J(x'_i).$$

(証明) 関数  $k$  の性質 2) により,  $g_m = T \circ \bar{g}_m \circ T^{-1}$  とすれば

$$k(h_0, g_m(x_0)) h_0(x_0, g_m(x_0))^{-A_\varepsilon} \geq K_{10} k(h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))) h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-A_\varepsilon}.$$

$$\delta > 2 \quad (4.1) \quad \text{より} \quad F(Tx'_i) = \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \frac{1}{M(A_\varepsilon)} G_T(x'_i, A_\varepsilon)$$

$$\begin{aligned}
&\leq K_8 \mathcal{J}(x'_1)^{1+3\varepsilon} \lim_{\ell \rightarrow \infty} \frac{1}{M(\Delta_\ell)} \sum_{m=0}^{\infty} k(h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))) h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-\Delta_\ell} \\
&\leq K_8 K_{10}^{-1} \mathcal{J}(x'_1)^{1+3\varepsilon} \lim_{\ell \rightarrow \infty} \frac{1}{M(\Delta_\ell)} \sum_{m=0}^{\infty} k(h_0(0, \bar{g}_m(x_0))) h_0(0, \bar{g}_m(x_0))^{-\Delta_\ell} \\
&\leq K_8 K_{10}^{-1} \mathcal{J}(x'_1)^{1+3\varepsilon} \lim_{\ell \rightarrow \infty} \frac{1}{M(\Delta_\ell)} M(\Delta_\ell) = K_8 K_{10}^{-1} \mathcal{J}(x'_1)^{1+3\varepsilon}. \\
&:: \varepsilon \downarrow 0 \text{ して, } \varepsilon \text{ とめる不等式とする. } \square
\end{aligned}$$

§ 6.  $\bar{\Gamma}_\infty$  が階数 2 の自由アベール群を含むとき.

$\bar{G}_0$  を階数 2 の自由アベール群とする.  $\bar{G}_0$  の各元  $\bar{\gamma}$  は  $\bar{\gamma}(x) = x + p + q\zeta$  の形である. したがって  $p, q$  は整数,  $\zeta \in \mathbb{C}$  で  $I(\zeta) \neq 0$ . 次に  $\bar{\Gamma}_\infty$  を右剰余類に分解して  $\bar{\Gamma}_\infty = \bigcup_{n=0}^{N-1} \bar{G}_0 \bar{e}_n$  とする.  $\therefore \bar{e}_0 = id$ ,  $\bar{e}_n$  ( $n=1, 2, \dots, N-1$ ) は楕円的変換である. (2.1) 式は

$$\begin{aligned}
(6.1) \quad G(x'_1, \Delta_\ell) &= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=0}^{N-1} \sum_{\bar{\gamma} \in \bar{G}_0} k(a(\bar{\gamma} \bar{e}_n, m) h_0(\bar{e}_n^{-1} \bar{\gamma}^{-1}(y_0), \bar{g}_m(t_{0j}))) \\
&\quad \cdot b(\bar{\gamma} \bar{e}_n, m, x'_1)^{\Delta_\ell} h_0(\bar{e}_n^{-1} \bar{\gamma}^{-1}(x'_1), \bar{g}_m(t_{0j}))^{-\Delta_\ell} |T \bar{\gamma} \bar{e}_n \bar{g}_m(t_{0j})|^{-3\Delta_\ell}.
\end{aligned}$$

補題 5. 右剰余類分解 (2.1) において適当な代表元  $\{\bar{g}_m\}_{m=0}^{\infty}$ , 及び  $\bar{G}_0 \ni \bar{\gamma}(x) = x + p + q\zeta$  に対して次が成立する.

- i)  $a(\bar{\gamma} \bar{e}_n, m) \leq 1/4 \mathcal{J}(y_0)$ ,
- ii)  $b(\bar{\gamma} \bar{e}_n, m, x'_1)^{\Delta_\ell} \leq K_1 \mathcal{J}(x'_1)^{\Delta_\ell} (p^2 + q^2 + 1)^{\Delta_\ell/2}$ ,
- iii)  $h_0(\bar{e}_n^{-1} \bar{\gamma}^{-1}(y_0), \bar{g}_m(t_{0j})) \leq K_2 h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j})) (p^2 + q^2 + 1)^{3/2}$ ,
- iv)  $h_0(\bar{e}_n^{-1} \bar{\gamma}^{-1}(x'_1), \bar{g}_m(t_{0j}))^{-\Delta_\ell} \leq K_3 \mathcal{J}(x'_1)^{\Delta_\ell} h_0(y_0, \bar{g}_m(t_{0j}))^{-\Delta_\ell} \cdot (\mathcal{J}(x'_1)^2 + p^2 + q^2)^{-3\Delta_\ell/2}$  □

この不等式を (6.1) 式に代入して

$$G(x', \Delta_2) \leq K_4 T(x')^{2\Delta_2} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{p, q=-\infty}^{\infty} k(K_5 h_0(y_0, \bar{y}_m(t_{0j}))) (p^2 + q^2 + 1)^{3/2} \\ \cdot (p^2 + q^2 + 1)^{\Delta_2/2} h_0(y_0, \bar{y}_m(t_{0j}))^{-\Delta_2} (T(x')^2 + p^2 + q^2)^{-3\Delta_2/2}.$$

$k$  の性質 2) によりこの不等式は次のように変形される。

$$G(x', \Delta_2) \leq K_6 T(x')^{2\Delta_2} \sum_{m=0}^{\infty} k(h_0(y_0, \bar{y}_m(t_{0j}))) h_0(y_0, \bar{y}_m(t_{0j}))^{-\Delta_2} \\ \cdot \left\{ \sum_{p, q=-\infty}^{\infty} (p^2 + q^2 + 1)^{\frac{\Delta_2 + 3\varepsilon}{2}} (T(x')^2 + p^2 + q^2)^{-3\Delta_2/2} \right\}.$$

ここで  $\varepsilon > 0$  は十分小さい数である。[2] により  $\delta > 1$  であり、又  $\Delta_2 > \delta$  であるから、積分

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} \{(t_1)^2 + (t_2)^2 + 1\}^{-\Delta_2 + \frac{3}{2}\varepsilon} dt_1 dt_2$$

は収束する。よって級数

$$\sum_{p, q=-\infty}^{\infty} (p^2 + q^2 + 1)^{\frac{\Delta_2 + 3\varepsilon}{2}} (T(x')^2 + p^2 + q^2)^{-3\Delta_2/2}$$

は  $K_7 T(x')^{2+3\varepsilon-2\Delta_2}$  により上から抑えられる。ゆえに

$$G(x', \Delta_2) \leq K_8 T(x')^{2+3\varepsilon} \sum_{m=0}^{\infty} k(h_0(y_0, \bar{y}_m(t_{0j}))) h_0(y_0, \bar{y}_m(t_{0j}))^{-\Delta_2}.$$

従って、定理 3 と同様にして次が示される。

定理 4.  $\Gamma_{\infty}$  が階数 2 の自由アベル群を含めば、

$$x'_i \in W \text{ に対し } F(Tx'_i) \leq K_9 T(x'_i)^2 \quad \square$$

定理 2, 3 及び 4 を用いて次が示される。

定理 5.  $\xi_0 \in S^2$  が cusped parabolic は不動点であれば、

$$\mu(\{\xi_0\}) = 0 \quad \square$$

§7. 幾何学的有限な Klein 群とエルゴード性。

$B^3$  上のリーマン計量

$$d_A^2 = 4(1 - |x|^2)^{-2} \sum_{k=1}^3 (dx_k)^2$$

$\varepsilon$  入れる ( $x = (x_1, x_2, x_3) \in B^3$ ). この計量による二点  $x, y \in B^3$  の距離を  $d(x, y)$  とかくことにする.  $\Gamma$  を Klein 群,  $x_0$  を §1 のものとして, テイリクレ級数  $\sum_{\gamma \in \Gamma} \exp -\lambda(x_0, \gamma x_0)$  を考える. 関数  $k$  を §2 のものとする

$$L(\lambda) \equiv \sum_{\gamma \in \Gamma} k(\exp(x_0, \gamma x_0)) \exp -\lambda(x_0, \gamma x_0)$$

の収束指数は  $\delta$  (§2 にあける  $\delta$ ) で, かつこの級数は  $\lambda = \delta$  で発散する.  $\lambda = \delta$ ,  $\lambda > \delta$  に対して

$$\nu_\lambda \equiv \frac{1}{L(\lambda)} \sum_{\gamma \in \Gamma} k(\exp(0, \gamma x_0)) \{ \exp -\lambda(0, \gamma x_0) \} \delta_{\gamma x_0}$$

とすると,  $\{ \nu_\lambda(B^3 \cup S^2) \}_{\lambda \geq \delta}$  は有界集合となる. かつ

§4 と同様に, 適当な数列  $\{ \lambda_\ell \}_{\ell=1}^\infty$  に対して  $\{ \nu_{\lambda_\ell} \}_{\ell=1}^\infty$  は  $B^3 \cup S^2$  上のボレル測度  $\nu$  に弱収束する.  $\nu(B^3 \cup S^2) < \infty$  であり,  $\lambda \geq \delta$

に  $\nu$  は  $\Omega(\Gamma)$  に集積している.

定理 6. 定理 5 と同じ仮定のもとで, 次の成立する.

$$\nu(\{\xi_0\}) = 0$$

さて,  $T_1(B^3)$  を  $B^3$  上の単位接ベクトルバンドルとみる.  $(x, u) \in T_1(B^3)$  ( $x \in B^3$ ),  $\gamma \in \Gamma$  に対して

$$\gamma(x, u) = (\gamma x, (\gamma_*)_x(u))$$

とみる. これにより  $\Gamma$  は  $T_1(B^3)$  に不連続に作用する.  $\lambda = \delta$

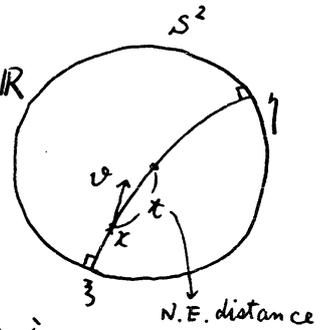
$\Omega \equiv T_1(B^3)/\Gamma$ ,  $\pi: T_1(B^3) \rightarrow \Omega$  と自然な射影とする.

$\Delta$  を  $S^2 \times S^2$  の対角線集合とする.  $(\xi, \eta) \in S^2 \times S^2 - \Delta$ ,  $\gamma \in \Gamma$

に對して,  $Y(\xi, \eta) = (Y\xi, Y\eta)$  とする.

補題 6. ([8])  $(v \times v) / |3 - \eta|^2 \delta$  は  $S^2 \times S^2 - \Delta$  上の  $\Gamma$ -不変なボレル測度である. □

さて  $H: T_1(B^3) \ni (x, u) \mapsto (\xi, \eta, t) \in (S^2 \times S^2 - \Delta) \times \mathbb{R}$  を右図で定義する ( $\xi, \eta$  は  $u$  に接する).



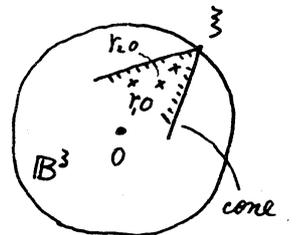
このとき  $H \circ \gamma \circ H^{-1}(\xi, \eta, t)$

$$= (Y\xi, Y\eta, t + f_r(\xi, \eta)) \quad (Y \in \Gamma) \text{ であるから}$$

$$m' \equiv \left[ \frac{v \times v}{|3 - \eta|^2 \delta} \times dt \right] \circ H$$

は  $\Gamma$ -不変な,  $T_1(B^3)$  上のボレル測度である. さらに,  $B^3$  上の測地的流れ  $\gamma_t, t \in \mathbb{R}$ , でも不変である.  $\gamma$  を  $\Omega$  上のボレル測度  $m$  を,  $m(E) = m'(E')$  で定義する. ここで  $E \in \mathcal{B}(\Omega)$  ( $\Omega$  のボレル集合の全体),  $E'$  は  $T_1(B^3)$  における  $E$  の可測な代表である.  $\pi_x: \Omega \rightarrow \Omega$  を  $\pi_x(\pi(x, u)) = \pi(\gamma_x(x, u))$  で定義すれば, この測度  $m$  は  $\pi_x$ -不変であることがわかる.

定義 5.  $\Lambda(\Gamma) \ni \xi$  が point of approximation とは,  $\xi$  を頂点とする  $B^3$  内の cone が無限個の  $\gamma_0$  ( $Y \in \Gamma$ ) を含むことをいう. □



さて,  $\Lambda_a(\Gamma)$  を point of approximation の全体,  $\Lambda_c(\Gamma)$  を cusped parabolic 点不動点の全体とする.

定理 7.  $\nu(\Lambda(\Gamma)) = \nu(\Lambda_a(\Gamma))$  ならば  $(\Omega, \mathcal{B}(\Omega), m)$

の上の流れ  $\Phi_t$  はエルゴード的である。□

定義 6. Klein 群  $\Gamma$  が幾何学的有限であるとは,  $\Gamma$  の  
テリクレ基本多面体が有限個の面よりなることをいう。□

$\Gamma$  を幾何学的有限な Klein 群とすると Beardon-Maskit  
[4] により  $\Lambda(\Gamma) = \Lambda_c(\Gamma) \cup \Lambda_a(\Gamma)$ . 一方  $\#\Lambda_c(\Gamma) \leq 5$ . 従って  
定理 6 より  $\nu(\Lambda(\Gamma)) = \nu(\Lambda_a(\Gamma))$ . ゆえに定理 7 より

系.  $\Gamma$  を幾何学的有限な Klein 群とすると,  $(\mathbb{T}(\mathbb{B}^3)/\Gamma,$   
 $\mathcal{B}(\mathbb{T}(\mathbb{B}^3)/\Gamma), m)$  上の流れ  $\Phi_t$  はエルゴード的である。□

### 参 考 文 献

- [1]. L. V. Ahlfors, Möbius transformations in several dimensions, Univ. of Minnesota, 1981.
- [2]. A. F. Beardon, The exponent of convergence of Poincaré series, Proc. London Math. Soc., 18 (1968) 461-483.
- [3]. A. F. Beardon, The geometry of discrete groups, Discrete groups and automorphic functions, Acad. Press, 1977.
- [4]. A. F. Beardon - B. Maskit, Limit points of Kleinian groups and finite sided fundamental polyhedra,

*Acta Math.*, 132 (1974) 1-12.

- [5]. E. Hopf, Ergodic theory and the geodesic flow on surfaces of constant negative curvature, *Bull. of the American Math. Soc.*, 77 (1971) 863-877.
- [6]. M. Nakada, A theorem on geometrically finite Kleinian groups, to appear.
- [7]. S. J. Patterson, The limit set of a Fuchsian group, *Acta Math.*, 136 (1976) 241-273.
- [8]. D. Sullivan, The density at infinity of a discrete group of hyperbolic motions, *Publ. Math. I. H. E. S.*, 50 (1979) 171-202.