

On traces of Hecke operators for the case
of weight one

神大自然 秋山茂樹 (Shigeki Akiyama)

名大理 谷川好男 (Yashio Tanigawa)

神大理 平松豊一 (Tayakazu Hiramatsu)

序. 以下で我々が扱う重さ1の保型形式は、流行していな
い数学の一つである。流行していな数学の多くは、統一的
な構造がなく、それらに共通な性質が具体的、経験的、偶然
的であるが故に正統派の数学者からみれば、「物好き」にやつ
て「ただけで何にもならない」と見なされてしまう。然し、我々は
既知の法則性の場外にある新しい現象との出会いを期待して、
その具体性の中に踏み込んでいくと思う。

§1. $G = SL_2(\mathbb{R})$, Γ は某一種 Fuchs 群で、 $\Gamma \neq \begin{pmatrix} * & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ($= I_2$) とする。 $\tilde{\Gamma} \subset \Gamma$ の commensurator in $G \times \mathbb{C}^*$, $\alpha \in \tilde{\Gamma}$ を固
定する。 Γ' を Γ と α で生成された G の subgr. とし、 $\chi \in \Gamma'$ の
レクスニタリ表現 ($v < \infty$) とする。 χ は, $[\Gamma : \Gamma'] < \infty$ となる

ようになり、 $\Gamma^0 = \Gamma \cap \text{Ker } X$ 。 $S_k(\Gamma, \chi) \in \mathcal{X}$ の表現空間に値をとる Γ に関する χ 付き重さ k の vector valued cusp forms の作る空間とする。そして、この空間に作用する Hecke 作用素 α は、 $\Gamma \alpha \Gamma = \bigcup_{\mu=1}^d \alpha_\mu \Gamma$ と右 coset 分解して、

$$T((\Gamma \alpha \Gamma) \cdot F(z)) = \sum_{\mu=1}^d \chi(\alpha_\mu) F|[\alpha_\mu^{-1}]_k$$

と定義する。ここで、 $\alpha_\mu^{-1} = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$ とするとき、 $F|[\alpha_\mu^{-1}]_k = F(\alpha_\mu^{-1} z) (cz+d)^{-k}$ とする。 $k=1$ の場合に、この Hecke 作用素の trace を計算することは open problem である。従来の algebra-geometric な手法では、 $k=1$ に関しては情報が得られないのが、これは Riemann-Roch type の定理が $k=1$ を折り返し算としていることに由来する。我々は、Selberg's trace formula を用いるのであるが、 $k=1$ はやはり折り返し算として表れる。即ち、 $k>1$ の場合には hyperbolic conjugacy classes からの寄与が $k \leftrightarrow 2-k$ の対応によって、消滅するかまたは簡単な数論的量として把握できるのであるが、 $k=1$ の場合にはこのようにいかなく、その trace formula は Selberg type Zeta 因数の Residue が表れる。この Zeta の解析接続は trace formula の両辺を解析接続することによつて間接的に得られる。この間の事情を以下で説明しよう。

H を複素上半平面とし、

$$\tilde{H} = H \times T, \quad \tilde{G} = G \times T, \quad T = \mathbb{R}/(2\pi)$$

とおく. $\tilde{G} \ni (g, \theta)$ の $\tilde{H} \ni (z, \phi)$ への作用は

$$(g, \theta)(z, \phi) = (gz, \phi + \arg(cz+d) - \theta)$$

とする. ここで, $g = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$. この作用は transitive である.

$\Gamma \times \{0\} \subset \tilde{G}$ は \tilde{G} の初めのみ, これを Γ と同一視する. よく知られてるようには, この空間は weakly symmetric Riemannian space であり, \tilde{G} -不變微分作用素のなす環は

$$\tilde{\Delta} = y^2 \left(\frac{\partial^2}{\partial z^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) + y \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial}{\partial \phi} + \frac{5}{4} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2}, \quad \frac{\partial}{\partial \phi}$$

の L^2 で生成される可換環である. $L^2(\Gamma \backslash \tilde{H}, \chi)$ を通常のように定義し, その部分空間 $L_0^2(\Gamma \backslash \tilde{H}, \chi) \subset \Gamma^\circ$ の各 cusp τ の Fourier-Bessel 展開の定数項の vanishing condition を加えた空間とする. 更に, $L_0^2(\Gamma \backslash \tilde{H}, \chi)$ の部分空間 $m(k, \lambda)$ を次で定めろ: $m(k, \lambda) \ni F(z, \phi)$ であるとして

$$F(z, \phi) \in L_0^2(\Gamma \backslash \tilde{H}, \chi), \quad \tilde{\Delta} F = \lambda F, \quad \frac{\partial}{\partial \phi} F = -k \sqrt{-1} F$$

とする. この空間は Selberg eigenspace と呼ばれて, 次の基本的レシオが成立する.

$$\text{レシオ. } m(k, -k(k+1)) \xrightarrow{\psi} S_k(\Gamma, \chi) \xrightarrow{\psi} F(z, \phi) \longrightarrow F(z)$$

$$\therefore \text{たとえば, } F(z, \phi) = \exp(-\sqrt{-1}k\phi) y^{\frac{k}{2}} F(z) \in T_3.$$

この同型に従って, $S_k(\Gamma, \chi)$ の Hecke 作用素 $T(\Gamma \times \Gamma)$ の action $\in m(k, -k(k+1))$ 上に書きかえて

$$T(\Gamma \times \Gamma) F(z, \phi) = \sum_{\mu=1}^d \chi(\alpha_\mu) F(\alpha_\mu^{-1}(z, \phi)).$$

このようにして, Hecke 作用素の trace $\in \mathcal{M}(k, \lambda)$ 達の上の trace の“和”の中の一つとして捉えるのが Selberg の手法である. ここで我々は, point-pair invariant kernel として

$$h_s(z, \phi; z', \phi') = \exp(-\sqrt{-1}(\phi - \phi')) \frac{(yy')^{\frac{1}{2}}}{(z - \bar{z}')/2\sqrt{-1}} \left| \frac{(yy')^{\frac{1}{2}}}{(z - \bar{z}')/2\sqrt{-1}} \right|^s$$

を用いる ($s \in \mathbb{C}$). この kernel h_s は, $\operatorname{Re} s > 1$ の Selberg の定理 (a)-(b) type となり, $\exp(-\sqrt{-1}(\phi - \phi'))$ という形からこの kernel は上記 operator $\in \mathcal{M}(k, \lambda)$ 上への作用は, $k = 1$ 以外では vanish する. また, この kernel の定義する積分作用素の $m(1, \lambda)$ の元に対応する固有値は入のみに dependent, 次で与えられる:

$$h_s(x) = h_s(1, \lambda) = 2^{2+s} \pi B\left(\frac{1}{2}, \frac{s+1}{2}\right) B\left(\frac{s}{2} + \sqrt{-1}x, \frac{s}{2} - \sqrt{-1}x\right).$$

ここで, $\lambda = -\frac{3}{2} - x^2$. $k \neq 0$ なる “exceptional” eigenvalue λ は存在しない ($: x \in \mathbb{R}$).

$$-\frac{3}{2} = \lambda_0 > \lambda_1 > \dots > \lambda_n > \dots$$

λ を numbering しており, ます, Γ が cocompact のときは, Selberg trace formula は次のようになる:

$$K_s(z, \phi; z', \phi') = \sum_{g \in \Gamma \backslash \Gamma} K_s(z, \phi; g(z', \phi'))$$

すなはち, $t_\ell \in T(\Gamma \backslash \Gamma)$ の $m(1, \lambda)$ 上の trace として,

$$\sum_{\ell=0}^{\infty} h_s(1, \lambda_\ell) t_\ell = \operatorname{tr} \int_{\widetilde{\Gamma \backslash H}} K_s(z, \phi; z, \phi) d(z, \phi).$$

Γ に cusps があるときには、上式右辺は発散してしまう。そのときには、 $K_s^* = K_s - H_s$ と云う修正が必要である。 $k=1$ の場合の問題莫の一つは、 H_s の定義即ち Eisenstein series の定義にある。以下の §2-3 でそれらを与え、 K_s, H_s のそれぞれの発散項がうち消し合うことを示す。 H_s はその形から discrete スペクトルには影響を与えないことがわかり、修正した形、Selberg trace formula が成立することになる。

§2. Eisenstein series

$$K_1, \dots, K_h; K_{h+1}, \dots, K_{h+h'}$$

$\Sigma \Gamma$ の regular cusps & irregular cusps それぞれの Γ -indep. な類の代表とする。

$$\Gamma_i = \{ \sigma \in \Gamma : \sigma K_i = K_i \};$$

$$\Gamma_\infty = \langle \left(\begin{smallmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 1 \end{smallmatrix} \right) \rangle, \quad \Gamma'_\infty = \langle \left(\begin{smallmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 1 \end{smallmatrix} \right) \rangle$$

そして、 $\sigma_i \in G$ は次のようになくす： $\sigma_i \infty = K_i$ such that

$$\sigma_i^{-1} \Gamma_i \sigma_i = \begin{cases} \Gamma_\infty, & 1 \leq i \leq h \\ \Gamma'_\infty, & h+1 \leq i \leq h+h'. \end{cases}$$

そして、 K_i 付随した Eisenstein series は次で定義する。

$$\begin{aligned} E_i(z, \phi; \delta) &= \sum_{\sigma \in \Gamma_i \setminus \Gamma} \operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \sigma z)^{\delta} \exp(-\sqrt{-1} \sigma_i^{-1} \sigma \phi) \chi(\sigma)^{-1} P_i \\ &= \sum_{\sigma \in \Gamma_i \setminus \Gamma} \frac{y^\delta}{|cz+d|^{\delta}} \exp(-\sqrt{-1} (\phi + \arg(cz+d))) \chi(\sigma)^{-1} P_i. \\ \sigma_i^{-1} \sigma &= \left(\begin{smallmatrix} * & * \\ c & d \end{smallmatrix} \right) \end{aligned}$$

$\vdots \vdots \vdots$, $r_i = [\Gamma_i : \Gamma_i^0]$, $\Gamma_i^0 = \Gamma_i \cap \text{Ker } \chi$, $\Gamma_i = \langle \eta_i \rangle$ とするとき,

$$P_i = \begin{cases} \frac{1}{r_i} \sum_{g \in \Gamma_i \setminus \Gamma_i^0} \chi(g) & , 1 \leq i \leq h \\ \frac{1}{2r_i} \sum_{l=1}^{2r_i} (-1)^l \chi(\eta_i^l) & , h+1 \leq i \leq h+h' \end{cases}$$

P_i は巾等な Hermite 行列で, $\det P_i \neq 0$ ならば, P_i は単位行列になる. K_i が irregular なときは, P_i は r_i が奇数ならば vanish する. 特に, χ が trivial ならば $r_i = 1$ である. また, χ が 1 次元表現のときは, $r_i \neq 2$ ならば P_i は vanish する. このことは, irregular cusps が計算をすすめる上で多くの場合に不要であることを示している.

: の Eisenstein series の全平面への解析接続は, Laplacian $\tilde{\Delta}_1$ に関する固有関数の内積公式との場合に限られ, それと : の Eisenstein series は適用し Maass - Selberg の関係式を導くことによつて行える. これらの方は, 久保田 [2] で展開されてゐるものと同じである. : の Eisenstein series と cusp での Fourier - Bessel 展開したときの constant term は上の手法の中で重要な役割を演ずる. regular cusp K_i は付随した E_i の regular cusp K_i での F. - B. 展開の constant term は次の通りである:

$$\exp(-\sqrt{-1}\phi) \left\{ \delta_{ij} P_i y^\delta - \sqrt{-1} B(\delta, \frac{1}{2}) g_{ij}^0(\delta) y^{1-\delta} \right\};$$

$$\vdots \vdots \vdots, \quad g_{ij}^0(\delta) = \sum_{\substack{\tau \in \Gamma_\infty \setminus \sigma_i \Gamma \sigma_j^{-1} / \Gamma_\infty \\ \tau = \begin{pmatrix} * & * \\ c & d \end{pmatrix}, c \neq 0}} \frac{\operatorname{sgn} c}{|c|^{2\delta}} P_j \chi(\sigma_i \tau \sigma_j^{-1})^{-2} P_i.$$

irregular cusp, 場合に変更すべき時は, $\varrho_{ij}^0(\delta)$ の和の条件
 $\tau \in \Gamma_\infty \setminus \sigma_i \Gamma \sigma_j^{-1} / \Gamma_\infty$ において, $\Gamma_\infty \subset \Gamma_\infty'$ にあき変わればよい.

N.B. 1. χ が trivial なときは,

$$P_i = \begin{cases} 1, & 1 \leq i \leq h \\ 0, & h+1 \leq i \leq h+h'. \end{cases}$$

このときは, constant term matrix $M = (\varrho_{ij}^0(\delta))$, $\varrho_{ij}^0(\delta) = -\sqrt{-1}$

$\times B(\delta, \frac{1}{2}) \varrho_{ij}^0(\delta)$ は $\tau^n \times \tau^{h-h'}$ 方で $\tau \rightarrow \tau^{-1}$ とすれば

$$M = \left(\begin{array}{c|c} 0 & \overset{h}{\overbrace{\cdots}} \\ \vdots & A \\ -A & 0 \\ \hline 0 & 0 \end{array} \right),$$

つまり, M は交代である. また, Maass-Selberg relation では

$M \in \text{Re } \delta = \frac{1}{2}$ の軸まで解析接続するならば M の左上の部分は unitary 行列になることを教える. このことは, n が偶数であることを意味する.

次に, H_s の定義を行おう:

$$H_s(z, \phi; z', \phi') = \frac{1}{8\pi z} \sum_{i=1}^{h+h'} \sum_{\mu=1}^d \chi(\alpha \mu) \int_{-\infty}^{\infty} h_s(r) E_i(\alpha \tilde{\mu}(z, \phi); \delta) \overline{E_i(z', \phi'; \delta)} dr.$$

ここで, $\delta = \frac{1}{2} + \sqrt{-1}r$, $\lambda = \delta(\delta-1) - \frac{5}{4}$ とす. $K_s^* = K_s - H_s$ とおくと, この K_s^* が compact operator となることは §3 で示す.

つづりあえずこの点を仮定しておけば,

$$(1) \quad \sum_{k=0}^{\infty} h_s(k, \lambda) t_k = \text{tr} \int_{\Gamma \backslash \widetilde{H}} K_s^*(z, \phi; z, \phi) d(z, \phi)$$

こう修正された Selberg trace formula が成立する。我々の目標は t_0 であるが、これを求めるには次のことに注意すればよ
う：

$$\begin{cases} \ell \neq 0 のとき, h_0(1, \lambda_\ell) = 0, \\ \ell = 0 のとき, \lim_{s \rightarrow +0} s h_s(1, \lambda_0) = 12\pi^2. \end{cases}$$

即ち、 $\ell = 0$ のときの $s h_s(1, \lambda_\ell)$ は $s=0$ で pole となるので、
そし t の Residue を考えねばよい。こゝで大切なことは、(1)
式で、 h_s が $\text{Res } > 1$ の (a)-(b) type であるのでその左辺が
収束し意味をもつのだ²が、その両辺を解析接続することによ
り $s=0$ での意味を考えねばならないことである。

§ 3. K_s^* の compact 性

次に、 K_s^* の compact 性について説明しよう。 $H_s(z, \phi; z', \phi')$
が non-bounded となるのは、 z, z' が同時に Γ の同じ cusp
に接近するときしかあり得ない。このときの発散項は、1つ
の cusp K_i に対して

$$(2) \quad \frac{1}{8\pi^2} \sum_{\alpha_\mu K_i = K_i} \int_{-\infty}^{\infty} h_s(n) \sum_{j=1}^{t+t'} (E_j \circ \text{const. term}) (\bar{E}_j \circ \text{const. term}) dn$$

で与えられる。ここで、和 $\alpha_\mu K_i = K_i$ の意味は $\alpha_\mu \Gamma$ の元で K_i を fix
するような元があるときには、caset 分解 $\Gamma \times \Gamma = \bigcup_{\mu=1}^d \alpha_\mu \Gamma$ の代
表元をはじめから K_i を fix する元にとりかえておくと云う準

偏の下 T", $K_i \in \text{fix する代表元} \Rightarrow$ と云ふとする.

$$R(i, \mu) = \phi - \phi' + \arg(j(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1}, z)) - \arg(j(\sigma_i^{-1}, z))$$

とかく. すなはち T", $j(\sigma, z) = (cz+d)$, $\sigma = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \in \mathcal{G}$. そのとき,

(2) は次のようになる:

$$\frac{1}{2\pi} \sum_{\substack{\alpha \in K_i \\ \alpha \in K_i}} \int_{-\infty}^{\infty} h_s(n) \left\{ \exp(-\sqrt{-1} R(i, \mu)) \left[\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z)^{\delta} P_i + [\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z)]^{1-\delta} g_{ii}(\delta) \right] \right. \\ \times \left. \left[\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z')^{\delta} P_i + [\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z')]^{1-\delta} \overline{g_{ii}(\delta)} \right] \right\} \\ + \sum_{j \neq i} \exp(-\sqrt{-1} R(i, \mu)) \operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z) g_{ji}(\delta) \operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z')^{\delta} \overline{g_{ji}(\delta)} \} dr.$$

すなはち T", $\operatorname{Re} \delta = \frac{1}{2}$ と Riemann-Lebesgue の定理より, この式の

発散する部分は次のようになる.

$$\frac{1}{2\pi} \sum_{\substack{\alpha \in K_i \\ \alpha \in K_i}} \chi(\alpha_\mu) P_i \exp(-\sqrt{-1} R(i, \mu)) \left\{ \operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z) \operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z) \right\}^{\frac{1}{2}} \\ \times g_s(\log(\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z)) - \log(\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z))).$$

すなはち T",

$$g_s(n) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\sqrt{-1} n u) h_s(u) du$$

とする. 一方, K_s の方の発散項については容易な議論で,

$\operatorname{cusp} K_i : z, z' \rightarrow \infty$ に近づけるときの主要項は次のようになる:

$$\sum_{\substack{\alpha \in K_i \\ \alpha \in K_i}} \sum_{\gamma \in \Gamma_i} h_s(z, \phi; \arg(z', \phi')) \chi(\arg).$$

h_s が具体的に与えられていない T", この項を漸近的評価することができる. regular, irregular もほぼ同じ故, では irregular cusp の場合のみについて述べよう. z_1, z'_1 を共に ∞ に近づけるとき,

$$\sigma_i(z_i, \phi_i) = (z, \phi), \quad \sigma_i(z'_i, \phi'_i) = (z', \phi').$$

$z_i = x_i + y_i \sqrt{-1}$, $z'_i = x'_i + y'_i \sqrt{-1}$ と書くとき,

$$\begin{aligned} & \sum_{g \in \Gamma_i} k_g (\sigma_i(z_i, \phi_i), \alpha_\mu g \sigma_i(z'_i, \phi'_i)) \chi(g) \\ &= \sum_{\ell \in \mathbb{Z}} \exp(-\sqrt{-1}(\phi_i - \phi'_i + \delta_\ell)) \frac{(y_i y'_i)^{\frac{1}{2}}}{(z_i - \bar{z}'_i - \ell)/2i} \left| \frac{(y_i y'_i)^{\frac{1}{2}}}{(z_i - \bar{z}'_i - \ell)/2i} \right|^s \chi(\eta_i^\ell) \\ &= \exp(-\sqrt{-1}(\phi_i - \phi'_i)) 2^{s+1} \sqrt{-1} (y_i y'_i)^{\frac{s+1}{2}} \sum_{\ell=0}^{\frac{s+1}{2} r_i - 1} \sum_{k \in \mathbb{Z}} (-1)^{k x_i + \ell} (z_i - \bar{z}'_i - \ell x_i - \ell)^{-1} \\ & \quad \times |z_i - \bar{z}'_i - \ell x_i - \ell|^{-s} \chi(\eta_i^\ell). \end{aligned} \quad (3)$$

ここで τ , $\delta_\ell + \ell$ が odd のとき π , ℓ : even のとき 0 とする。従って、次の和が問題となる:

$$\sum_{\ell \in \mathbb{Z}} (-1)^{k x_i} (z_i - \bar{z}'_i - \ell x_i - \ell)^{-1} |z_i - \bar{z}'_i - \ell x_i - \ell|^{-s}.$$

容易にわかるように、この和は $x_i = \text{odd}$ のとき $O((y_i + y'_i)^{-s-1})$ となる。従ってこのときは、(3) で $y_i, y'_i \rightarrow \infty$ のとき K_s は有界である。従って、 $x_i = \text{even}$ のときの発散項は、このとき、

$$\begin{aligned} \sum_{\ell \in \mathbb{Z}} (A - \ell x_i)^{-1} |A - \ell x_i|^{-s} &\sim \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\bar{A} - x_i x}{|A - x_i x|^{s+2}} dx \\ &= -\frac{\sqrt{-1}}{x_i \operatorname{Im} A^s} B\left(\frac{s+1}{2}, \frac{1}{2}\right) \end{aligned}$$

1: 注意して変形すれば、発散項は

$$\frac{1}{2\pi} \exp(-\sqrt{-1} R(i, \mu)) (\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z) \operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z))^{\frac{1}{2}} P_i q_s (\log(\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} z)) - \log(\operatorname{Im}(\sigma_i^{-1} z)))$$

となり、全体として H_s の発散項と一致する。 $x_i = \text{odd}$ の場合は、 $P_i = 0$ であるからこれまでの通り発散項は打ち消し

合、で、このことがわかる。以上で、 $K_s^* = K_s - H_s$ が bounded operator であることが云えた。これは $L_o^2(\Gamma \setminus \tilde{H}, x)$ 上に制限した operator として、 K_s^* は compact operator となる。 $\tilde{\Delta}$ の self adjoint 性から、 $F(z, \phi) \in L_o^2(\Gamma \setminus \tilde{H}, x)$ に対しては

$$\int_{\Gamma \setminus \tilde{H}} H_s(z, \phi; z', \phi') F(z', \phi') d(z', \phi') = 0,$$

が従うので、 H_s は discrete spectra は本影響を有しない。これで、(1) が成り立つことが保証された。

§ 4. $[g] \in g \in \Gamma \times \Gamma$ の Γ による共役類と、

$$\Gamma(g) = \{ \gamma \in \Gamma : g = \gamma g \gamma^{-1} \},$$

$$H^* = H - \bigcup_{i=1}^{h+h'} \bigcup_{\sigma \in \Gamma} \sigma V_i, \quad \sigma_i^{-1} V_i = \{ z \in H : \operatorname{Im} z > Y \}$$

とおく。そのとき、

$$\operatorname{tr} \int_{\Gamma \setminus \tilde{H}^*} K_s(z, \phi; z, \phi) d(z, \phi) = \sum_{[g], g \in \Gamma \times \Gamma} 2\pi \operatorname{tr} \chi(g) \int_{\Gamma(g) \setminus H^*} k_s(z, 0; g(z, 0)) dz.$$

すなはち、

$$I^*(g, s) = \int_{\Gamma(g) \setminus H^*} k_s(z, 0; g(z, 0)) dz$$

とかく。特に、cusp の近傍を切り落さなくとも収束する場合がある。すなはち、

$$I(g, s) = \int_{\Gamma(g) \setminus H} k_s(z, 0; g(z, 0)) dz$$

とも書く。

(i) 単位類。 $g = 1$.

$$I(g) = \operatorname{vol}(\Gamma \setminus H).$$

(ii) 構造類. $g = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \in H$ 内, fixed pt. $\infty \in g$, $cg + d = \zeta \in$

おく. そのとき,

$$I(g, s) = \frac{4\bar{\zeta}}{\# \Gamma(g)} \int_0^{2\pi} \int_0^1 \frac{x(1-x^2)^{s-1}}{(1-\bar{\zeta}^2 x^2)(1-\bar{\zeta}^2 x^2)^s} dx d\theta.$$

Lebesgue の有界収束定理より,

$$\lim_{s \rightarrow +0} s I(g, s) = \frac{4}{\# \Gamma(g) \cdot (\zeta - \bar{\zeta})}.$$

(iii) 双曲類 Γ , Γ の双曲点を fix する場合. よく知られて
いるように, g が双曲型で固定点が cusp でなければ双曲点
であり, 一方が双曲点ならばもう一方もそうである. 逆に,
一方が cusp ならもう一方も cusp である. $\lambda \in g \cap \text{eigenvalue}$
とし, $\lambda_0 \in \Gamma(g)$ の生成元の eigenvalue で $|\lambda_0| > 1$ なものとす
るとき,

$$I(g, s) = \frac{2^{s+2} \log |\lambda_0| \operatorname{sgn} \lambda_0 B\left(\frac{s+1}{2}, \frac{1}{2}\right)}{|\lambda + \lambda^{-1}|^s |\lambda - \lambda^{-1}|}.$$

(iv) 双曲類 Γ , Γ の cusp を fix する場合. この場合の
寄手は, $s=0$ での Residue を考へる際には vanish するので
が, Residue を計算前に興味深い項が表れる. そこで Γ では,
は, s をかけずして $s=0$ に近づけた形で寄手を書いてみよう.
 $\lambda \in g \cap \text{eigenvalue}$ とする,

$$\begin{aligned} & \lim_{s \rightarrow 0} \lim_{Y \rightarrow \infty} \left\{ I^*(g, s) - \frac{\lambda g_s(z \log |\lambda|)}{\pi |1 - \lambda^2|} \log Y \right\} \\ &= \frac{4\pi \lambda}{|1 - \lambda^2|} \log \left\{ \frac{2c(g) \max(|\lambda|, |\lambda|^{-1})}{|\lambda - \lambda^{-1}|} \right\}. \end{aligned}$$

ここで, $c(g)$ は次のようになる. g の固定する cusps を K_A ,
 K_B とする, とくに述べよう: Γ -ineq. で cusps の代表系

$\sigma_i \in G$ を固定したとき、

$$K_A = \tau_A K_i, \quad K_B = \tau_B K_j \quad (\tau_A, \tau_B \in \Gamma)$$

とかけろ。そして $\gamma \in G$ の次のようにえらぶ：

$$\gamma \tau_A \sigma_i = \begin{pmatrix} 1 & * \\ 0 & * \end{pmatrix}, \quad \gamma \tau_B \sigma_j = \begin{pmatrix} 0 & * \\ c & * \end{pmatrix}.$$

このとき、 $c(\gamma) = |\gamma|$ である。 $c(\gamma)$ は K_A, K_B の順序や τ_A, τ_B , γ のどちらによらずに、一意的に決まる。更に、 $\gamma \in \Gamma$ ならば、 $c(\gamma \gamma^{-1}) = c(\gamma)$ も成立する。

N.B. 1. $\Gamma_1, \Gamma_2 \subset \mathbb{Z}_2$ の 1 種 Fuchs 群 Γ 、抽象群として同型とする。このとき、対応する $c(g_1) = c(g_2)$ は必ずしも同じ値とは限らない、 (z, λ) 型の eigenvalue の分布には異なる可能性がある：とくに上式は示してある 1: Teichmüller 的なずれが trace formula 1: 影響を与える可能性）。

(V) 放物類.

$$B_i = \{g \in \Gamma \times \Gamma : gK_i = K_i, g: \text{parabolic on } \mathbb{Z}_2\}.$$

$$B_i \ni g = \sigma_i s(g) \begin{pmatrix} 1 & \mu(g) \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \sigma_i^{-1}, \quad s(g) = \pm 1$$

すなへん K_i が regular cusp のときは、

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow +0} \lim_{Y \rightarrow 0} s \left\{ \sum_{g \in B_i} 2\pi \operatorname{tr} x(g) I^*(g, s) - \sum_{\alpha_\mu K_i = K_i} g_s(\alpha) s(\alpha_\mu) \log Y + \operatorname{tr}(x(\alpha_\mu) p_i) \right\} \\ = -\frac{4\pi^2 \sqrt{-1}}{x_i} \sum_{\substack{\{g\} \in B_i / \Gamma_i^\circ \\ \{g\} \neq \Gamma_i^\circ}} s(g) \operatorname{tr} x(g) \operatorname{cat} \left(\frac{\pi \mu(g)}{x_i} \right). \end{aligned}$$

すなへん $\{g\}$ は B_i / Γ_i° の coset $g\Gamma_i^\circ$ を表してゐる。次に、 K_i は irregular cusp であるとき、 Γ_i° の位数 2, subgr. $(\Gamma_i^\circ)^2$ を考

とすると、

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow +0} \lim_{T \rightarrow \infty} s \left\{ \sum_{g \in B_i} z \pi \operatorname{tr} \chi(g) I^*(g, s) - \sum_{\alpha \mu K_i = K_i} g_s(0) s(\alpha_\mu) \log T \operatorname{tr} (\chi(\alpha_\mu) P_i) \right\} \\ = - \frac{4\pi^2 \sqrt{-1}}{2x_i} \sum_{\substack{\{g\} \in B_i / (\Gamma_i^\circ)^2 \\ \{g\} \neq (\Gamma_i^\circ)^2}} s(g) \operatorname{tr} \chi(g) \operatorname{cat} \left(\frac{\pi \mu(g)}{x_i} \right). \end{aligned}$$

計算上、Euler-Maclaurin の総和法を用いる。

§ 5. Trace of H_s

$$F_i(z, \phi; s) = \sum_{\mu=1}^d \chi(\alpha_\mu) E_i(\alpha_\mu^{-1}(z, \phi); s)$$

とおくと、 \therefore 周数は $z \rightarrow z + 2x_i$ で不変で、F.-B. 展開で
その定数項は次で与えられる：

$$\begin{aligned} & \exp(-\sqrt{-1}\phi) \left\{ y^\delta \sum_{\alpha \mu K_i = K_i} \frac{\operatorname{sgn} \alpha}{|\alpha_\mu|^{2s}} \chi(\alpha_\mu) P_i + y^{1-\delta} g_{ii}^*(s) \right\}. \\ & \because \tau, \sigma_i^{-1} \alpha_\mu^{-1} \sigma_i = \begin{pmatrix} * & * \\ 0 & \alpha_\mu \end{pmatrix} \tau \text{あり}, \\ & g_{ii}^*(s) = -\sqrt{-1} B(s, \frac{1}{2}) \sum_{\{\sigma\} \in \Gamma_\infty \setminus \sigma_i^{-1} \Gamma_\infty^{-1} \sigma_i / \Gamma_\infty} \frac{\operatorname{sgn} \sigma}{|\sigma|^{2s}} P_i \chi(\sigma_i \sigma_i^{-1})^{-1} P_i. \\ & \sigma = \begin{pmatrix} * & * \\ c & d \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Γ_i が irregular なときは g_{ii}^* を定義して $\Gamma_\infty \setminus \Gamma_i / \Gamma_\infty$ で τ を
表す。すなはち、trace を計算して

$$\begin{aligned} & \lim_{s \rightarrow +0} \lim_{T \rightarrow \infty} s \left\{ (\text{trace of } H_s) - \sum_{i=1}^{h+h'} \sum_{\alpha \mu K_i = K_i} g_s(z \log |\alpha_\mu|) \frac{\operatorname{sgn} \alpha}{|\alpha_\mu|} \log T \operatorname{tr} (\chi(\alpha_\mu) P_i) \right\} \\ & = 4\pi^2 \sum_{i=1}^{h+h'} \operatorname{tr} (g_{ii}^*(\frac{1}{2})). \end{aligned}$$

$\therefore \tau$ で、 $g_{ii}^*(s)$ は、 τ 上式で $\operatorname{Re} s > 1$ で、又束ねて云々な
が、Eisenstein series 自体が全平面に解析接続されるので、

$g_{ii}^*(s)$ も解析接続され、 Γ が数論的などには Eisenstein series の constant term matrix は L 関数を用いて表されるので、これを利用して $g_{ii}^*(\frac{1}{2})$ の値を具体的に計算するのも可能である。Hs の trace から、 $\log \zeta$ のかゝる発散項と orbital integral が ζ の発散項が丁度打ち消し合って “零” 云うには、特に hyperbolic Γ cusp ∞ fix する場合には少く細かい分類が必要であるが、以下は省略する。

§ 6. 以上より、次の結果を得る。

定理.

$$\text{tr}(\text{T}(\Gamma \times \Gamma)) = \frac{1}{2} \sum_{[g] \in S_2} \frac{\text{tr} \chi(g)}{\#\Gamma(g) \cdot (s - \bar{s})} + \frac{1}{2} \underset{s=0}{\text{Res}} \zeta^*(s)$$

$$- \sum_{i=1}^{h+h'} \left\{ \frac{\sqrt{-1}}{8x_i} \sum_{\substack{\{g\} \in B_i / (\Gamma_i^\circ)^2 \\ \{g\} \neq (\Gamma_i^\circ)^2}} s(g) \text{tr} \chi(g) \operatorname{cat} \frac{\pi \chi(g)}{2x_i} \right\} - \frac{1}{4} \sum_{i=1}^{h+h'} \text{tr} g_{ii}^*(\frac{1}{2})$$

$\therefore \zeta^*$,

$$\zeta^*(s) = \sum_{[g] \in S_2} \frac{\operatorname{sgn} \lambda \log |\lambda_0| \text{tr} \chi(g)}{|\lambda + \lambda^{-1}|^s |\lambda - \lambda^{-1}|};$$

$S_2 \cong \Gamma \times \Gamma / \Gamma \cong \pm 3$ elliptic conjugacy classes, $S_2 \cong \Gamma \times \Gamma / \Gamma \cong \pm 3$ hyperbolic conjugacy classes $\in \Gamma$, hyperbolic point ∞ fixするもの $\cong \Gamma$ の和を表す。

N.B. 3. $\zeta^*(s)$ は, $\operatorname{Re} s > 1$ では一般論から絶対収束する。更に, 全平面への解析接続は \rightarrow trace formula によつて

なされる。従て、 τ , $\text{tr}(\Gamma(\Gamma \times \Gamma))$ の具体的な値を手に入れるには、 $\zeta^*(s)$ の別方面からの解析接続が必要となる。

N. B. 4. χ が real を表現のときは、橍円類、放物類の寄手は純虚数であり、消滅する。従て、 ζ^* のみが残る。

$$\text{Cor. 1. } \Psi : \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} a & -b \\ -c & d \end{pmatrix}$$

と云ふ $\begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ による conjugation により、 $\Psi(\Gamma) = \Gamma$, $\chi \cdot \Psi = \Psi$, α : diagonal Γ , Γ -ineq. cusps の集合が $\{0, \infty\}$ を含まぬことを示す。そこで、

$$\text{tr}(\Gamma(\Gamma \times \Gamma)) = \frac{1}{2} \underset{s=0}{\text{Res}} \zeta^*(s).$$

Cor. 2. χ が 1 次の表現 τ , $\chi^2 = \text{id.}$ のときは、

$$d_1 = \dim S_1(\Gamma, \chi) = \frac{1}{2} \underset{s=0}{\text{Res}} \zeta^*(s).$$

Cor. 3. χ が 2 次のとき

$$d_2 = \frac{1}{2} \underset{s=0}{\text{Res}} \zeta^*(s) - \frac{1}{4} \sum_{i=1}^{k+l} \text{tr} g_{ii}^*(\frac{1}{2}).$$

我々は、 $\Gamma \ni -1_2$ を仮定して話をすすめると $\Gamma \ni \Gamma$, $\Gamma \ni -1_2$, $\Gamma \ni (-1_2) = -1_2$ の場合にも全く同様に出来、regular, irregular の区別はなくなり、parabolic たり、寄手たり

$$- \sum_{i=1}^k \left\{ \frac{\sqrt{-1}}{4x_i} \sum_{\{g\} \in B_i / \Gamma_i^0} \text{tr} \chi(g) \cot \frac{\pi \mu(g)}{x_i} \right\}$$

$\{g\} \neq \Gamma_i^0$

となる。すなはち、 $\sigma_i^* g \sigma_i = \pm \begin{pmatrix} 1 & \mu(g) \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$. B_i の定義と parallel である。更に、上記の Cor. 達は、 $\Gamma \ni -1_2$ 且 χ : odd の場合にも同様に成立する。特に、 $\Gamma = \Gamma_0(p)$ (p : prime), $\chi(g) = \chi(d)$

$(g = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix})$, χ : Dirichlet 指標の場合に上記 Cor. 1 は含
まれてよい.

problem. Zeta 周数 $\zeta^*(s)$ は周数等式がもとよりは、
かく決定せよ.

References

- [1] S. Akiyama, T. Hiramatsu and Y. Tanigawa, On traces
of Hecke operators on the space of cusp forms of
weight 1, preprint.
- [2] T. Kubota, Elementary theory of Eisenstein series,
Tokyo - New York : Kodansha and Halsted, 1973.