

不連続群の整数論

名大理 久保田富雄

整数論と保型形式との間には、重要な研究対象が多いが、
類体論や相互法則は、特に Eisenstein 級数と関係が深い。こ
こでは、その関係が、収束する範囲における Eisenstein 級数
において、最も根源的な形であらわされることを示す。但し、
式は簡単な上半平面の場合だけについて書き、それによって
本格的な場合を暗示するとこう方法をとる。

$$\Gamma = \text{SL}(2, \mathbb{Z}), \quad \Gamma_\infty = \left\{ \begin{pmatrix} 1 & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \mid b \in \mathbb{Z} \right\} \text{ とし,}$$

$$E(z, s) = \sum_{\pm \sigma \in \Gamma_\infty \backslash \Gamma} \frac{y^s}{|cz + d|^{2s}}$$

$$= y^s + \sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) y^{1-s} k(my, s) e(mx), \quad \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} = \sigma \in \Gamma,$$

を Eisenstein 級数とする。ここで、

$$e(x) = \exp 2\pi i x, \quad x \in \mathbb{R},$$

$$\varphi_m(s) = \sum_{c=1}^{\infty} \frac{1}{c^{2s}} \left(\sum_{\substack{d \bmod c \\ (d, c)=1}} e\left(\frac{d}{c}m\right) \right),$$

$$k(y, s) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e(xy)}{(1+x^2)^s} dx, \quad y \in \mathbb{R},$$

である. Fourier 変換を \mathcal{F} と書けば, $k = \mathcal{F}((1+x^2)^{-s})$ とあらわせる.

$E(z, s)$ の保型性 $E(-\frac{1}{z}, s) = E(z, s)$ を用いると,
Poisson 型和公式

$$\sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) \psi(m) + \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(t) dt = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) \psi^*(m) + \int_{-\infty}^{\infty} \psi(t) dt$$

が得られる. ここで $\psi \rightarrow \psi^*$ は

$$\psi \xrightarrow{\mathcal{F}^{-1}} \hat{\psi} \rightarrow |t|^{-2s} \hat{\psi}(-\frac{1}{t}) \xrightarrow{\mathcal{F}} \psi^*$$

によって定まる変換であり, ψ は $\hat{\psi}$ と $|t|^{-2s} \hat{\psi}(-\frac{1}{t})$ とが共に $C^\infty(\mathbb{R})$ であるような任意の関数である. (c.f. 鈴木, Nagoya Math. Journ. 77 (1980))

ここまで $\operatorname{Re}s > \frac{1}{2}$ くらいでよし. この Poisson 型和公式から Eisenstein 級数の変換式を出すには,

$$\psi(t) = k(cty, s) e(ctx)$$

とおくと,

$$\psi^*(t) = (x^2 + y^2)^{\delta-1} k(t \frac{y}{x^2 + y^2}, s) e(-t \frac{x}{x^2 + y^2}),$$

$$\hat{\psi}(t) = \frac{y^{2\delta-1}}{(y^2 + (x-t)^2)^{\delta}},$$

$$\hat{\psi}^*(t) = \frac{y^{2\delta-1}}{((x^2 + y^2)t^2 + 2xt + 1)^{\delta}}$$

となり、

$$\begin{aligned} & y^{2\delta-1} + \sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) k(my, s) e(mx) \\ &= \frac{y^{2\delta-1}}{(x^2 + y^2)^{\delta}} + \sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) (x^2 + y^2)^{\delta-1} k(m \frac{y}{x^2 + y^2}, s) e(-m \frac{x}{x^2 + y^2}), \end{aligned}$$

すなはち、 $y^{s-1} E(z, s) = y^{s-1} E(-\frac{z}{y}, s)$ を得る。

Eisenstein 級数が収束する場合、すなはち $\operatorname{Re} s > 1$ の時の特殊性は、上記 Poisson 型和公式を少し弱めた

$$\left| \sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) \psi(m) - \sum_{m=-\infty}^{\infty} \varphi_m(s) \psi^*(m) + \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(t) dt \right| < C(s) B(\psi),$$

$$B(\psi) = \sup_{|t'| \leq 2} \left| \int_{-\infty}^{\infty} \psi(t) e(-tt') dt \right|,$$

が、全く不連續群を考えてい、 $E(z, s)$ を単に Fourier 級数であたえられたものと考えて導き出されるとこうである。

$C(s)$ は s だけで定まる定数である。

$$\psi(t) = k(ty, s) e(ctx) \text{ とすれば }$$

$$\left| y^{s-1} E(z, s) - y^{s-1} E\left(-\frac{1}{z}, s\right) + \frac{y^{2s-1}}{(x^2+y^2)^s} \right| < C(s) \sup_{|t| \leq z} \frac{y^{2s-1}}{(y^2+(x-t)^2)^s}$$

が得られるわけだから、それが測地線に沿って $x = \frac{a}{c}$ に近づくとき、 $E(z, s) \sim c^{-2s} \varepsilon(x) y^{-s}$ とすれば、 $\varepsilon(x) = \varepsilon(-\frac{1}{x})$, ($|x| > z$), でなければならぬ。もちろん、この場合にはこの結果自体は全く自明のことすぎない。しかし、これと平行公論法で導き出せる類似の事実が、ベキ剰余の相互法則の全く拡大体によらない証明の一環をなすのである。そして相互法則と Eisenstein 級数、およびそれと関連した種々の保型関数との関係は、すべてここに源泉をもつものと考えられる。