

ζ-函数等式と無限階微分方程式系

京大 数研

河合隆裕

ζ-函数の特徴付けに関する Hamburger の古典的な結果, 即ち, 極の位置その他に関する適当な条件を満たす 2 つの テイリクレ級数

$$Z_A(s) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n/n^s \quad \text{及び} \quad Z_B(s) = \sum_{\nu=1}^{\infty} b_{\nu}/\nu^s$$

が ζ-函数を満たす函数等式, 即ち,

$$\Gamma\left(\frac{s}{2}\right) Z_A(s) / \pi^{s/2} = \Gamma\left((1-s)/2\right) Z_B(1-s) / \pi^{(1-s)/2}$$

を満たすならば, $Z_A(s) = Z_B(s)$ であり,

それは, 即ち, ζ(s) の 定数倍である. と言うのは, 如何にも不思議な結果である. 尤も, 最近の

Ehrenpreis - Kawai [1] の結果を用いれば, 結局の所,

それは, " \mathbb{Z}_{∞}^n に台を持つ超函数の フーリエ像も

亦, \mathbb{Z}_{∞}^n に台を持つならば, 即ち, 本質的には,

ポアソンの和公式に現れる超函数 $\Delta(x)$

$\stackrel{\text{def}}{=} \sum_{m \in \mathbb{Z}} \delta(x-m)$ に限る," もう少し 精確に言えば, "それは

$P(\alpha, D_\alpha) \Delta(\alpha)$ (P は多項式係数の微分作用素) である" と言う事実^{に帰着され得る}。これは、より一般に、Hecke [2] によって扱われた級数についてそのような考察は可能であるか? と問うのは自然である。例えば、最も簡単な場

合として、虚の二次体に付随する $\frac{1}{2}$ - γ 函数に対しても同様の^{とか"成立する)} であるか? この場合には、実は、Grössencharacter 付きの ζ を送こめて、即ち

$$\sum_A^l(\omega) = \sum_{\substack{(m,n) \\ \neq (0,0)}} a_{m,n} \frac{\exp(\sqrt{-1} \log(m + \sqrt{-1}n))}{(m^2 + n^2)^s} \quad (l \in \mathbb{Z})$$

を対象として議論をすることが必要と思われる。(11)

尤も、こう言うと、直ちに、Hecke [2] は $l=0$ のみで、Hamburger 型の結果を出しているのではないか、と言う反論が出るものと思われる。これは、実は、Hecke [2] に於いては、 $\sum_A(\omega) = \sum_B(\omega)$, 即ち $a_{m,n} = b_{m,n}$

($(m,n) \in \mathbb{Z}^2 - \{0\}$) と言う付帯条件を課していることに拠る。而も、Hecke 自身が [3] に於いて Hamburger の

定理の別証明を与えているだけに、この付帯条件の重要性についての言及が [2] に見当たらないのは、解析的には、稍々奇異の感がある。勿論、保型函数論 と言う観点からすれば、 $Z_A(s) = Z_B(s)$ と言うのは自然な仮定で、Hamburger 的な問題意識は寧ろ curiosity とも言えよう。併作、そこから \mathcal{D} に移ってみると、Hamburger 的な問題意識も亦自然な物と思われる。実際、佐藤先生による極めて重要な指摘 “ \mathcal{D} 函数の特徴付子は、局所的に可能である” は、以下に見るように Hamburger 型の物である。

$$\text{今 } h_A(\tau) = \sum_{\nu} a_{\nu} \exp(\pi\sqrt{-1}\nu^2\tau),$$

$$h_B(\tau) = \sqrt{\tau} \left(\sum_{\nu} b_{\nu} \exp(\pi\sqrt{-1}\nu^2\tau) \right)$$

(但し $|a_{\nu}|, |b_{\nu}| \leq C|\nu|^M$ ($C, M > 0$) と置く) なる 2 つの \mathcal{T} - \mathcal{D} 級数を考える。この時、少くとも形式的には、

$$\left[\frac{d}{d\tau} \prod_{\nu=1}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{\pi\sqrt{-1}\nu^2} \frac{d}{d\tau} \right) \right] h_A(\tau) = 0$$

及び

$$\left(\tau \frac{d}{d\tau} + \frac{1}{2}\right) \prod_{\nu=1}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{\pi \sqrt{-1} \nu^2} \left(\tau^2 \frac{d}{d\tau} + \frac{1}{2}\right)\right) h_B\left(-\frac{1}{\tau}\right) = 0$$

を得る。更に、形式的に $\sinh z$ に対する無限積展開を用いおは-

$$(1) \quad \left(\pi \sqrt{-1} \frac{d}{d\tau}\right)^{1/2} \sinh\left(\pi \sqrt{-1} \frac{d}{d\tau}\right)^{1/2} h_A(\tau) = 0$$

及び

$$(2) \quad \left(\tau \frac{d}{d\tau} + \frac{1}{2}\right) \frac{\sinh \sqrt{\pi \sqrt{-1} \left(\tau^2 \frac{d}{d\tau} + \frac{\tau}{2}\right)}}{\sqrt{\pi \sqrt{-1} \left(\tau^2 \frac{d}{d\tau} + \frac{\tau}{2}\right)}} h_B\left(-\frac{1}{\tau}\right) = 0$$

を得る。ここで、若し 函数等式

$$(3) \quad h_B\left(-\frac{1}{\tau}\right) = h_A(\tau) \quad (\text{Im } \tau > 0)$$

を要請おは-

$$(4) \quad Q_1 h(\tau) = Q_2 h(\tau) = 0$$

を得る。但し、ここで Q_1 (resp., Q_2) は (1) (resp.,

(2)) に現われる 微分作用素。さて、ここで $\sinh z$

の無限級数展開を思い出せば、例えば

$$(5) \quad Q_1 = \sum_{j=0}^{\infty} \frac{1}{(2j+1)!} \left(\pi \sqrt{-1} \frac{d}{d\tau} \right)^{j+1}$$

となる。ここ迄の所、形式的な議論をして来たから

(5) のように書いてみると容易に確かめ得るように

微分作用素の無限級数 Q_1 は $\mathcal{O}_{\mathbb{C}}$ から $\mathcal{O}_{\mathbb{C}} \wedge$ の

層準同型を与える。即ち $Q_1 h(\tau) = 0$ と云う方程

式は、局所的に意味を持つ。 $Q_2 h(\tau) = 0$ について

も同様である。而も、(4) の共通解は高々 1 次元

であることも示し得る。従って古典的な \mathcal{V} 函数の場合、

(3) と云う大域的な関係式を (4) と云う局所的な

関係式に置き換えてその特徴付けを与えることが出来る。

尚、ここで、 Q_1, Q_2 が $\mathcal{O}_{\mathbb{C}}$ から $\mathcal{O}_{\mathbb{C}} \wedge$ の層準同型を与えるという条件は極めて厳しい。例えは、

$$\mathcal{V}(\tau_1, \tau_2) = \sum_{\text{def } (m_1, m_2)} \exp(\pi \sqrt{-1} (\tau_1 m_1^2 + \tau_2 m_2^2))$$

について類似の議論が可能であることは勿論であ

るが、 $\mathcal{V}(\tau_1, \tau_2) |_{\tau_1 = \tau_2}$ については多分不可能であ

らうと思われぬ。従って、このような良い無限階微分方程式系による解析が可能な J -リ工級数は Hecke [2] で扱われている物の内、極めて限られた物である。逆に、無限階微分方程式系によって統制される函数は、“ \mathcal{N} に近い”非常に良い保型函数を与えると期待できる、とも言えよう。

上述の議論は、そのまゝの形では一般化が難しいので $\sinh z = (e^{2z} - 1) e^{-z} / 2$ を用いて、一般論としては e^1 の形の作用素について考察を行う。($\exp(-P) \exp P = 1$ に注意) 更にその解空間の考察には、[Lerch の \mathcal{J} に対応する] $\mathcal{J}(\alpha, y | \tau)$ を導入して、その解析を経由する。その詳細については [4] を参照されたい。

さて、ここ迄話が来ると、概均質ベクトル空間に対する \mathcal{N} を、この枠組の中で定義することが出来るか? と云う問題が生じる。勿論、この場合 Lerch の \mathcal{J} は定義されているから、その逆 Mellin 変換を行って

$$\mathcal{J}(\alpha, y | g)$$

$$= \exp(\pi \sqrt{-1} \langle \alpha, y \rangle) \sum_{\nu \in \mathbb{Z}^n} \exp(2\pi \nu \sqrt{-1} \langle \nu, y \rangle) \psi(P(g(\alpha + \nu)))$$

とし、 $P(\alpha)$ は 相対不変式、 $\psi(t)$ は θ 函数

$$\theta(s) = \theta_0 \theta(s) \theta(-s) \quad (\theta(s) = \prod_{i=1}^d \pi(s - c_i), \quad \theta(-s) \sim (-1)^d \prod_{i=1}^d \pi(s - (1 - c_i - r)), \quad \theta_0 \text{ は定数})$$

を用いて

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\text{Re } s = -\frac{r}{2}} \prod_{i=1}^d \Gamma(s + c_i + r) t_+^{-s-r} ds$$

により定める。又、 \mathcal{G} は $GL(V)$, 或いは $GL(V)/G_0$

($G_0 = \{g \in GL(V) ; P(gx) = P(x)\}$) の元。これにより

g を lattice の変形の $h \rightarrow hg$ と見る。) を考えることは

とともらしく、又、実際、簡単な場合には $\mathcal{J}(\alpha, g | g)$

$= \mathcal{J}(-g, \alpha | g^{-1}) / \det g$ が成立つ (と思われ; 収束性

について厳密なチェックはしていない) ことから \mathcal{J} は肯

ける所であるが、 $\mathcal{J}(0, 0 | g)$ は古典的な、 $P(\alpha)$ から

二次型式になる場合を例外として、多分常に発散す

る。(而且、その発散の性質はかならず悪いと思われ。)

この点をどのように考えるべきかは今後の面白い課題

であろう。

文献

[1] Ehrenpreis, L. and T. Kawai ; Publ. RIMS,
Kyoto Univ. 18-2, (In press.)

[2] Hecke, E. ; Math. Ann. 111 (1936) 664-699
(Werke, pp 591-626)

[3] — : Math. Z., 16 (1923), 301-307
(Werke, pp. 374-380)

[4] Sato, M., M. Kashiwara and T. Kawai : Linear
differential equations of infinite order
and theta functions. To appear in
Adv. Math.