

8 完備化されたディリクレベータのベキ級数

$\zeta(z, a)$ をフルヴィツツゼータ関数、 $\Gamma(z)$ をガンマ関数とするとき、ディリクレベータ関数 $\beta(z)$ 及び完備化されたディリクレベータ関数 $\omega(z)$ はそれぞれ次式で表される。

$$\beta(z) = \frac{1}{1^z} - \frac{1}{3^z} + \frac{1}{5^z} - \frac{1}{7^z} + \dots = \frac{1}{4^z} \left\{ \zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) \right\} \quad (0.0)$$

$$\omega(z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) \beta(z) \quad (0.1)$$

2つの式を観察すると、 2^z と $\beta(z)$ に含まれる 4^z が重複していることが判る。つまり (0.1) をそのまま級数に展開すると無駄な級数を含むことになる。これは計算速度に多大な影響を与える。そこで、(0.1) を次のように加工して 4^z を予め除いておく。

補題 8・0

$\zeta(z, a)$ をフルヴィツツゼータ関数、 $\Gamma(z)$ をガンマ関数とするとき、 $\omega(z)$ は次で表される。

$$\omega(z) = 4 \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \left\{ \zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) \right\} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) \quad (0.1')$$

証明

(0.0) を (0.1) に代入して

$$\omega(z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) \frac{1}{4^z} \left\{ \zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) \right\}$$

ここで

$$\left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} = \frac{4^{1+z}}{4^{1+z}} \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} = 4^{1+z} \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z}$$

これを右辺に代入して

$$\omega(z) = 4^{1+z} \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \frac{1}{4^z} \left\{ \zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) \right\} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right)$$

i.e.

$$\omega(z) = 4 \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \left\{ \zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) \right\} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right)$$

Q.E.D.

8・1 $\omega(z)$ の 1 の周りのテイラー級数

(0.1') を構成する3つの関数をそれぞれテイラー級数に展開し、それらのコーシー積を $\omega(z)$ のテイラー級数とする。

補題 8・1・1

全複素平面上で次が成立する。

$$\left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} = \frac{1}{4\pi} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^r (z-1)^r \quad (9.1)$$

証明

$$\frac{1}{2\sqrt{\pi}} = e^{\log \frac{1}{2\sqrt{\pi}}} = e^{-\log 2 - \frac{1}{2}\log \pi}$$

であるから、

$$f(z) = \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} = e^{-\left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)z - \left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)}$$

拙著 公式 9・2・2 「09 高階微分」(超微積分) によれば

$$(e^{ax+b})^{(n)} = \left(\frac{1}{a} \right)^{-n} e^{ax+b}$$

これを上式に適用すると

$$f^{(r)}(z) = (-1)^r \left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)^r e^{-\left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)z - \left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)}$$

$z=1$ のとき

$$f^{(r)}(1) = (-1)^r \left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)^r e^{-(\log 2 + \log \pi)} = \frac{(-1)^r}{4\pi} \left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)^r$$

よって

$$f(z) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{f^{(r)}(1)}{r!} (z-1)^r = \frac{1}{4\pi} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left(\log 2 + \frac{1}{2}\log \pi \right)^r (z-1)^r$$

Q.E.D.

補題 8・1・2

全複素平面上で次が成立する。

$$\zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left\{ \gamma_r\left(\frac{1}{4}\right) - \gamma_r\left(\frac{3}{4}\right) \right\} (z-1)^r \quad (9.2)$$

但し、 $\gamma_r(a)$ は一般スタイルチエス定数で次のように定義される。

$$\gamma_r(a) = \lim_{m \rightarrow \infty} \left\{ \sum_{k=0}^m \frac{\log^r(k+a)}{k+a} - \frac{\log^{r+1}(m+a)}{r+1} \right\} \quad \begin{array}{ll} r = 0, 1, 2, \dots & \\ a \neq 0, -1, -2, \dots & \end{array}$$

証明

フルヴィツツ・ゼータ関数 $\zeta(z, a)$ は一般スタイルチエス定数 $\gamma_r(a)$ を用いて次のようにローラン展開される。

$$\zeta(z, a) = \frac{1}{z-1} + \sum_{r=0}^{\infty} (-1)^r \gamma_r(a) \frac{(z-1)^r}{r!}$$

これより

$$\zeta\left(z, \frac{1}{4}\right) = \frac{1}{z-1} + \sum_{r=0}^{\infty} (-1)^r \gamma_r\left(\frac{1}{4}\right) \frac{(z-1)^r}{r!}$$

$$\zeta\left(z, \frac{3}{4}\right) = \frac{1}{z-1} + \sum_{r=0}^{\infty} (-1)^r \gamma_r\left(\frac{3}{4}\right) \frac{(z-1)^r}{r!}$$

両者の差を求ることによって与式を得る。

Q.E.D.

補題 8・1・3

$\Gamma(z)$ をガンマ関数、 $\psi_n(z)$ をポリガンマ関数、 $B_{n,k}(f_1, f_2, \dots)$ をBell多項式とするとき、 $z=1$ を中心とする半径2の円内で次が成立する。

$$\Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{g_r(1)}{2^r r!} (z-1)^r \quad (9.3)$$

但し、

$$g_r(1) = \begin{cases} 1 & r = 0 \\ \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(1), \psi_1(1), \dots, \psi_{r-1}(1)) & r = 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

証明

拙著 公式 12・1・1「12 ガンマ関数とその逆数の級数展開」(アラカルト) は次のようであった。

$\Gamma(z)$ をガンマ関数、 $\psi_n(z)$ をポリガンマ関数、 $B_{n,k}(f_1, f_2, \dots)$ をBell多項式とするとき、

$$\Gamma(z) = \Gamma(a) + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{c_n(a)}{n!} (z-a)^n \quad a \neq 0, -1, -2, -3, \dots$$

但し

$$c_n(a) = \Gamma(a) \sum_{k=1}^n B_{n,k}(\psi_0(a), \psi_1(a), \dots, \psi_{n-1}(a)) \quad n=1, 2, 3, \dots$$

これを用いれば、 $\Gamma((1+z)/2)$ は次のようにテイラー展開できる。

$$\begin{aligned} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) &= \Gamma(a) + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{\Gamma^{(r)}(a)}{r!} \left(\frac{1+z}{2} - a\right)^r \\ \Gamma^{(r)}(a) &= \Gamma(a) \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(a), \psi_1(a), \dots, \psi_{r-1}(a)) \quad r=1, 2, 3, \dots \end{aligned}$$

$a=1$ と置けば、

$$\begin{aligned} \Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) &= \Gamma(1) + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{\Gamma^{(r)}(1)}{r!} \left(\frac{z-1}{2}\right)^r \\ \Gamma^{(r)}(1) &= \Gamma(1) \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(1), \psi_1(1), \dots, \psi_{r-1}(1)) \quad r=1, 2, 3, \dots \end{aligned} \quad (9.4)$$

ここで、 $g_r(1)$ を次のように置く。

$$g_r(1) = \begin{cases} 1 & r = 0 \\ \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(1), \psi_1(1), \dots, \psi_{r-1}(1)) & r = 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

すると

$$\Gamma^{(r)}(1) = \Gamma(1) g_r(1) \quad r=0, 1, 2, \dots$$

であるから、これを (9.4) に代入して、

$$\Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) = \Gamma(1) + \Gamma(1) \sum_{r=1}^{\infty} \frac{g_r(1)}{r!} \left(\frac{z-1}{2}\right)^r$$

i.e.

$$\Gamma\left(\frac{1+z}{2}\right) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{g_r(1)}{2^r r!} (z-1)^r \quad \{\because \Gamma(1)=1\}$$

Q.E.D.

以上を総合すると次の定理が得られる。

定理 8・1・4 ($\omega(z)$ の 1 の周りのテイラー級数)

完備化されたディリクレベータ関数 $\omega(z)$ とそのテイラー級数が次のようにあるとする。

$$\omega(z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \Gamma\left(\frac{1+z}{2} \right) \beta(z) = \sum_{r=0}^{\infty} B_r (z-1)^r \quad (1.1)$$

すると、これらの係数 $B_r \ r=0, 1, 2, 3, \dots$ は次で与えられる。

$$B_r = \frac{1}{\pi} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{r-s}}{(r-s)!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left\{ \gamma_{s-t}\left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_{s-t}\left(\frac{3}{4} \right) \right\} \frac{g_t(1)}{2^t t!} \quad (1.2)$$

$$g_r(1) = \begin{cases} 1 & r = 0 \\ \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(1), \psi_1(1), \dots, \psi_{r-1}(1)) & r = 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

但し、 $\psi_r(z)$ はポリガンマ関数、 $B_{r,k}(f_1, f_2, \dots)$ は Bell 多項式、 $\gamma_r(a)$ は次なる一般スチルチエス定数である。

$$\gamma_r(a) = \lim_{m \rightarrow \infty} \left\{ \sum_{k=0}^m \frac{\log^r(k+a)}{k+a} - \frac{\log^{r+1}(m+a)}{r+1} \right\} \quad \begin{array}{ll} r = 0, 1, 2, \dots & \\ a \neq 0, -1, -2, \dots & \end{array}$$

証明

補題 8・0 より

$$\omega(z) = 4 \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \left\{ \zeta\left(z, \frac{1}{4} \right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4} \right) \right\} \Gamma\left(\frac{1+z}{2} \right) \quad (0.1')$$

補題 8・1・1、補題 8・1・2 及び 補題 8・1・3 より、

$$\begin{aligned} \left(\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} &= \frac{1}{4\pi} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^r (z-1)^r \\ \zeta\left(z, \frac{1}{4} \right) - \zeta\left(z, \frac{3}{4} \right) &= \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left\{ \gamma_r\left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_r\left(\frac{3}{4} \right) \right\} (z-1)^r \\ \Gamma\left(\frac{1+z}{2} \right) &= \sum_{r=0}^{\infty} \frac{g_r(1)}{2^r r!} (z-1)^r \end{aligned}$$

但し、

$$g_r(1) = \begin{cases} 1 & r = 0 \\ \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(1), \psi_1(1), \dots, \psi_{r-1}(1)) & r = 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

3つの補題の式を(0.1')の右辺に代入すれば、

$$\begin{aligned} \omega(z) &= 4 \frac{1}{4\pi} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^r (z-1)^r \\ &\times \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r!} \left\{ \gamma_r\left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_r\left(\frac{3}{4} \right) \right\} (z-1)^r \times \sum_{r=0}^{\infty} \frac{g_r(1)}{2^r r!} (z-1)^r \end{aligned}$$

拙著 公式 1・1・2 「01 無限級数の累乗」(無限次方程式) によると、

$$\left(\sum_{r=0}^{\infty} a_r z^r \right) \left(\sum_{r=0}^{\infty} b_r z^r \right) \left(\sum_{r=0}^{\infty} c_r z^r \right) = \sum_{r=0}^{\infty} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s a_{r-s} b_{s-t} c_t z^r$$

よって、

$$a_r = \frac{(-1)^r}{r!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^r, \quad b_r = \frac{(-1)^r}{r!} \left\{ \gamma_r \left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_r \left(\frac{3}{4} \right) \right\}, \quad c_r = \frac{g_r(1)}{2^r r!}$$

と置けば、

$$\begin{aligned} \omega(z) &= \frac{1}{\pi} \sum_{r=0}^{\infty} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{r-s}}{(r-s)!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left\{ \gamma_{s-t} \left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_{s-t} \left(\frac{3}{4} \right) \right\} \\ &\quad \times \frac{g_t(1)}{2^t t!} (z-1)^r \end{aligned}$$

そこで、

$$B_r = \frac{1}{\pi} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{r-s}}{(r-s)!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left\{ \gamma_{s-t} \left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_{s-t} \left(\frac{3}{4} \right) \right\} \frac{g_t(1)}{2^t t!} \quad (1.2)$$

と置いて (1.1) の右辺を得る。

Q.E.D.

例

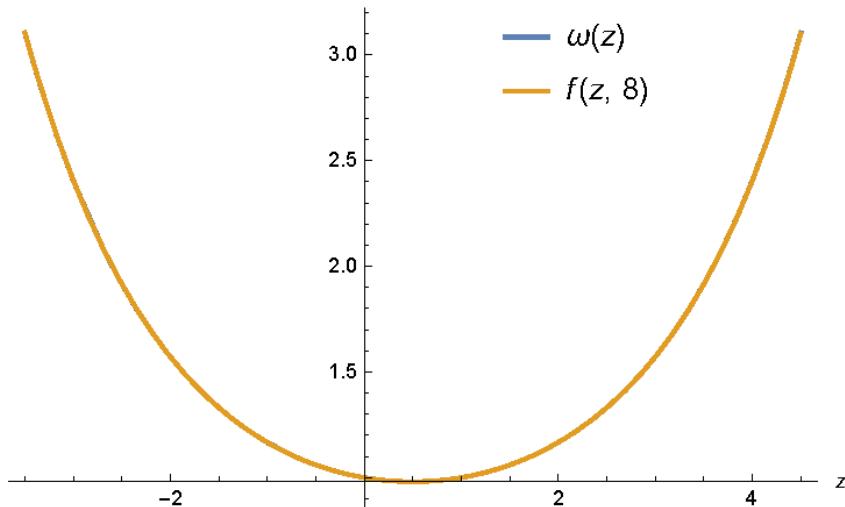
(1.2)において B_r は一般スチルチェス定数 $\gamma_r(a)$ と中間的な定数 $g_r(1)$ で表されているが、 $g(1)$ はポリガンマ関数 $\psi_r(1)$ の多項式であるので、最終的に B_r は $\gamma_r(a)$ と $\psi_r(1)$ で表示される。数式処理ソフト *Mathematica* を用いて最初の幾つかを例示すると次のとおり。

$$\begin{aligned} B_0 &:= \frac{1}{\pi} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{r-s}}{(r-s)!} \left(\text{Log}[2] + \frac{1}{2} \text{Log}[\pi] \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left(\gamma_{s-t} \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_{s-t} \left[\frac{3}{4} \right] \right) \frac{g_t(1)}{2^t t!} \\ g_r[1] &:= \text{If}[r == 0, 1, \sum_{k=1}^r \text{BellY}[r, k, \text{Tbl}\psi[r, 1]]] \\ \text{Tbl}\psi[r_, z_] &:= \text{Table}[\psi_k[z], \{k, 0, r-1\}] \\ B_0 &= \frac{1}{\pi} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \quad (= 1) \\ B_1 &= \frac{1}{\pi} \left(- \left(\left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right) - \gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] + \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] + \frac{1}{2} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right) \\ B_2 &= \frac{1}{\pi} \left(\frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^2 \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) + \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{2} \left(\gamma_2 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_2 \left[\frac{3}{4} \right] \right) - \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{2} \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] + \frac{1}{8} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^2 + \psi_1[1]) \right) \\ B_3 &= \frac{1}{\pi} \left(- \frac{1}{6} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^3 \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^2 \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) - \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_2 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_2 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{6} \left(-\gamma_3 \left[\frac{1}{4} \right] + \gamma_3 \left[\frac{3}{4} \right] \right) + \frac{1}{4} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^2 \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] + \frac{1}{4} \left(\gamma_2 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_2 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -\frac{1}{8} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^2 + \psi_1[1]) \\
& -\frac{1}{8} \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^2 + \psi_1[1]) \\
& + \frac{1}{48} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^3 + 3 \psi_0[1] \psi_1[1] + \psi_2[1])
\end{aligned}$$

図

(1.1) の両辺を図示すると次のとおり。左辺(関数)が青で右辺(級数)が橙である。右辺は $(z-1)^8$ まで計算されているが、両辺は重なっていて左辺(青)は全く見えない。



ガンマ関数 (9.3) の特異点はディリクレベータ関数 (0.0) の自明な零点で相殺されて消滅しており、従って収束半径は ∞ である。

8・2 $\omega(z)$ のマクローリン級数

$\omega(z)$ のマクローリン級数は 1 の周りのテイラー級数から関数等式を用いて驚くほど簡単に得られる。

定理 8・2・1 ($\omega(z)$ のマクローリン級数)

完備化されたディリクレベータ関数 $\omega(z)$ とそのマクローリン級数が次のようにあるとする。

$$\omega(z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \Gamma\left(\frac{1+z}{2} \right) \beta(z) = \sum_{r=0}^{\infty} A_r z^r \quad (2.1)$$

すると、これらの係数 $A_r \ r=0, 1, 2, 3, \dots$ は次で与えられる。

$$A_r = \frac{1}{\pi} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{-s}}{(r-s)!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left\{ \gamma_{s-t}\left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_{s-t}\left(\frac{3}{4} \right) \right\} \frac{g_t(1)}{2^t t!} \quad (2.2)$$

$$g_r(1) = \begin{cases} 1 & r = 0 \\ \sum_{k=1}^r B_{r,k}(\psi_0(1), \psi_1(1), \dots, \psi_{r-1}(1)) & r = 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

但し、 $\psi_r(z)$ はポリガンマ関数、 $B_{r,k}(f_1, f_2, \dots)$ は Bell 多項式、 $\gamma_r(a)$ は次なる一般スチルチエス定数である。

$$\gamma_r(a) = \lim_{m \rightarrow \infty} \left\{ \sum_{k=0}^m \frac{\log^r(k+a)}{k+a} - \frac{\log^{r+1}(m+a)}{r+1} \right\} \quad \begin{array}{ll} r = 0, 1, 2, \dots & \\ a \neq 0, -1, -2, \dots & \end{array}$$

証明

定理 8・1・4 より

$$B_r = \frac{1}{\pi} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{r-s}}{(r-s)!} \left(\log 2 + \frac{1}{2} \log \pi \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left\{ \gamma_{s-t}\left(\frac{1}{4} \right) - \gamma_{s-t}\left(\frac{3}{4} \right) \right\} \frac{g_t(1)}{2^t t!} \quad (1.2)$$

$$\omega(z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \Gamma\left(\frac{1+z}{2} \right) \beta(z) = \sum_{r=0}^{\infty} B_r (z-1)^r \quad (1.1)$$

(1.1)において z を $1-z$ に置換すれば

$$\omega(1-z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+1-z} \Gamma\left(\frac{1+1-z}{2} \right) \beta(1-z) = \sum_{r=0}^{\infty} B_r (-z)^r \quad (9.5)$$

拙著 公式 4・1・1 「04 完備化されたディリクレ・ベータ」によれば

$$\left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \Gamma\left(\frac{1}{2} + \frac{z}{2} \right) \beta(z) = \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{2-z} \Gamma\left(\frac{1}{2} + \frac{1-z}{2} \right) \beta(1-z)$$

それ故、(1.1) と (9.5) の中辺(関数)は等しくなり、全複素平面上で次なる関数等式が成立する。

$$\omega(z) = \omega(1-z)$$

従って、(1.1) と (9.5) の右辺(級数)は次のようになる。、

$$\sum_{r=0}^{\infty} B_r (z-1)^r = \sum_{r=0}^{\infty} B_r (-z)^r = \sum_{r=0}^{\infty} (-1)^r B_r z^r = \sum_{r=0}^{\infty} A_r z^r$$

つまり $A_r = (-1)^r B_r \ r=0, 1, 2, \dots$ である。

そこで、(1.2) に $(-1)^r$ を乗じれば右辺の最初の符号は

$$(-1)^r (-1)^{r-s} = (-1)^{-s}$$

かくて (2.2) を得る。

Q.E.D.

例

数式処理ソフト *Mathematica* を用いて A_r の最初の幾つかを例示すると次のとおり。
前節の B_r と比べると、奇数項の符号が反転していることが分かる。

$$\begin{aligned}
 A_{r-} &:= \frac{1}{\pi} \sum_{s=0}^r \sum_{t=0}^s \frac{(-1)^{-s}}{(r-s)!} \left(\text{Log}[2] + \frac{1}{2} \text{Log}[\pi] \right)^{r-s} \frac{(-1)^{s-t}}{(s-t)!} \left(\gamma_{s-t} \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_{s-t} \left[\frac{3}{4} \right] \right) \frac{g_t[1]}{2^t t!} \\
 g_{r-}[1] &:= \text{If}[r == 0, 1, \sum_{k=1}^r \text{BellY}[r, k, \text{Tbl}\psi[r, 1]]] \\
 \text{Tbl}\psi[r-, z_] &:= \text{Table}[\psi_k[z], \{k, 0, r-1\}] \\
 A_0 &= \frac{1}{\pi} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \\
 A_1 &= \frac{1}{\pi} \left(\left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) + \gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] - \frac{1}{2} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right) \\
 A_2 &= \frac{1}{\pi} \left(\frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^2 \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) + \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{2} \left(\gamma_2 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_2 \left[\frac{3}{4} \right] \right) - \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right. \\
 &\quad \left. - \frac{1}{2} \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] + \frac{1}{8} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^2 + \psi_1[1]) \right) \\
 A_3 &= \frac{1}{\pi} \left(\frac{1}{6} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^3 \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^2 \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) + \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_2 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_2 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{6} \left(\gamma_3 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_3 \left[\frac{3}{4} \right] \right) - \frac{1}{4} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right)^2 \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right. \\
 &\quad \left. - \frac{1}{2} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] - \frac{1}{4} \left(\gamma_2 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_2 \left[\frac{3}{4} \right] \right) \psi_0[1] \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{8} \left(\text{Log}[2] + \frac{\text{Log}[\pi]}{2} \right) \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^2 + \psi_1[1]) \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{8} \left(\gamma_1 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_1 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^2 + \psi_1[1]) \right. \\
 &\quad \left. - \frac{1}{48} \left(\gamma_0 \left[\frac{1}{4} \right] - \gamma_0 \left[\frac{3}{4} \right] \right) (\psi_0[1]^3 + 3 \psi_0[1] \psi_1[1] + \psi_2[1]) \right)
 \end{aligned}$$

確認計算

Left hand side

$$\omega[z_-] := \left(\frac{2}{\sqrt{\pi}} \right)^{1+z} \text{Gamma} \left[\frac{1+z}{2} \right] \text{DirichletBeta}[z]$$

`N[Series[\omega[z], {z, 0, 8}]]`

$$\begin{aligned}
 1. &- 0.077784 (z + 0.) + 0.0803502 (z + 0.)^2 - 0.00518246 (z + 0.)^3 + \\
 &0.00271685 (z + 0.)^4 - 0.000152607 (z + 0.)^5 + 0.000053991 (z + 0.)^6 - \\
 &2.71502 \times 10^{-6} (z + 0.)^7 + 7.27982 \times 10^{-7} (z + 0.)^8 + 0 [z + 0.]^9
 \end{aligned}$$

Right hand side

```

Unprotect[Power]; Power[0, 0] = 1;
f[z_, m_] := Sum[A_r z^r, {r, 0, m}]
A_r := 1/π Sum[Sum[(-1)^{-s} (Log[2] + 1/2 Log[π])^{r-s} (-1)^{s-t} (γ_{s-t}[1/4] - γ_{s-t}[3/4]), {s, 0, r}], {t, 0, s}]
g_r[1] := If[r == 0, 1, Sum[BellY[r, k, Tblψ[r, 1]], {k, 1, r}]]
Tblψ[r_, z_] := Table[PolyGamma[k, z], {k, 0, r - 1}]
γ_s[a_] := StieltjesGamma[s, a]
N[f[z, 8]]
1. - 0.077784 z + 0.0803502 z^2 - 0.00518246 z^3 + 0.00271685 z^4 -
0.000152607 z^5 + 0.000053991 z^6 - 2.71502 × 10^-6 z^7 + 7.27982 × 10^-7 z^8

```

Note

マクローリン級数を基準にすると、 $\omega(z)$ は次のようになる。

$$\omega(z) = \sum_{r=0}^{\infty} A_r z^r = \sum_{r=0}^{\infty} A_r (1-z)^r = \sum_{r=0}^{\infty} (-z)^r A_r (z-1)^r = \sum_{r=0}^{\infty} B_r (z-1)^r$$

つまり、 $\omega(z)$ のマクローリン級数において z を $1-z$ に置換した級数は、 $\omega(z)$ の 1 の周りのテイラー級数である。そして両者の係数は偶数項では同じで奇数項では符号のみ異なる。面白い性質である。更に興味深いのは、両級数の展開の中心点 0, 1 が臨界領域の左右の端点であることである。

これらは関数等式によってもたらされたものである。従って、完備化されたリーマンゼータ関数 $ξ(z)$ においてもこれらの関係は成立する。

2026.01.27

河野 和
広島市

宇宙人の数学