ディリクレベータ関数のリーマン予想の図的証明

要 旨

- (1) ディリクレベータ関数の零点を求める問題は、関数等式により、2つの実変数を持つ4式から成る連立超越方程式に帰着する。
- (2) 臨界線上では、ある2式は恒等的に0になり、残りの2式が連立解を持つ。
- (3) 臨界線外では、ある2式は臨界領域内で連立解を持たない。このことは等高線の上下からの遷移図で説明できる。このような遷移は変数の虚部が大きいところではより顕著になる。
- (4) (3)の結果、(1)の連立超越方程式は臨界線を除く臨界領域内で解を持たない。かくして ディリクレベータ関数についてのリーマン予想は成立する。

1序 論

ディリクレベータ関数

ディリクレベータ関数 β(z) は次のディリクレ級数で定義される。

$$\beta(z) = \sum_{r=1}^{\infty} e^{-z \log(2r-1)} = \frac{1}{1^z} - \frac{1}{3^z} + \frac{1}{5^z} - \frac{1}{7^z} + \cdots \qquad Re(z) > 1 \qquad (1.\beta)$$

この関数はRe(z) < 1に解析接続され、自明な零点z = -(2n-1)(n=1, 2, 3, ...)と非自明な零点 $z = 1/2 \pm b_n(n=1, 2, 3, ...)$ を持つ。そして、非自明な零点はこれ以外には存在しないであろうと言うのがディリクレベータ関数のリーマン仮説である。

なお、非自明な零点は 臨界領域 0 < Re(z) < 1 内にのみ存在することが知られている。また、 その中心線 Re(z) = 1/2 は臨界線 と呼ばれている。

2 β(z) の零点と連立方程式

本章では、ディリクレベータ関数 B(z) の零点を求める問題を連立方程式の観点から考察する。

補題 2・1

実数の集合をRとし、ディリクレベータ関数を $\beta(z)(z = x + iy, x, y \in R)$ とするとき、 0 < x < 1 において $\beta(z) = 0$ であるための必要十分条件は次の連立方程式がこの定義域上 で解を持つことである。

$$\begin{cases} \beta(z) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-z \log(2r-1)} = 0 \\ (2.1_{+}) \sum_{r=1}^{\infty} (1-z) \log(2r-1) \end{cases}$$

$$\beta(1-z) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-(1-z)\log(2r-1)} = 0$$
(2.1_)

証明

ディリクレベータ関数 β(z) については次の関数等式が成立する。

$$\beta(z) = \left(\frac{2}{\pi}\right)^{1-z} \cos \frac{\pi z}{2} \Gamma(1-z) \beta(1-z) \qquad z \neq 1, 2, 3, \cdots$$

ここで、 $2/\pi$ のベキ関数及びガンマ関数は零点を持たない。また、 $cos(\pi z/2)$ の零点は $z = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \cdots$ であるから、 $cos(\pi z/2)$ は0 < Re(z) < 1では零点を持たない。 従って $\beta(z)$ の零点においては、次式が成立しなければならない。

 $\beta(z) = \beta(1-z) = 0$ 0 < Re(z) < 1 $\beta(z), \beta(1-z)$ をそれぞれディリクレ級数で表示して与式を得る。

Note 1

この補題においては1個の複素変数に対し2個の方程式があるから、この連立方程式は過剰 決定系である。このような連立方程式は一般的には解を持たない。この過剰決定系を強いてい るのは明らかに関数等式である。

Note 2

(1) x=1/2のとき、この過剰決定の特性は消失する。何故ならば、

$$\beta(1/2+iy) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-(1/2+iy)\log(2r-1)} = 0$$
(2.1₊)

$$\beta(1/2 - iy) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-(1/2 - iy) \log(2r-1)} = 0$$
 (2.1_)

i.e.

$$\beta(1/2+iy) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \left[\cos\{y \log(2r-1)\} - i \sin\{y \log(2r-1)\} \right] = 0$$

$$\beta(1/2-iy) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \left[\cos\{y \log(2r-1)\} + i \sin\{y \log(2r-1)\} \right] = 0$$

零点 (1/2, y) においては

$$-\sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sin\{y \log(2r-1)\} = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0$$

であるから、(2.1+)と(2.1-)は実質的に同一の式になる。

(2) x ≠ 1/2 のとき、この連立方程式は過剰決定系である。

(2.1+) と(2.1-) は異なる式であるのに、1つの複素数解を共有しなければならない。そのような ことはないであろう と言うのが リーマン予想である。

補題 2・1 において zを1/2+z に置換すればこれと同値な次の補題を得る。

補題 2・1'

実数の集合をRとし、ディリクレベータ関数を $\beta(z)(z = x + iy, x, y \in R)$ とするとき、 -1/2 < x < 1/2において $\beta(1/2 + z) = 0$ であるための必要十分条件は次の連立方程式が この定義域上で解を持つことである。

$$\begin{cases} \beta\left(\frac{1}{2}+z\right) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} e^{-z\log(2r-1)} = 0 \qquad (2.1'_{+}) \end{cases}$$

$$\left(\beta\left(\frac{1}{2}-z\right) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} e^{z\log(2r-1)} = 0$$
(2.1'_)

Note

- (1) 過剰決定性は 補題 2・1 と同じである。
- (2) 既知の非自明零点は新しい臨界線 Re(z) = 0 上に平行移動される。
- (3) x = 0 のとき、この過剰決定の特性は消失する。
- (4) x≠0のとき、零点が存在するとすれば、その1組は次の4個からなる。

 $a \pm ib$, $-a \pm ib$ (-1/2 < a < 1/2)

双曲線関数項級数

補題 2・1'は次と同値である。

補題 2・2

実数の集合をRとし、ディリクレ・ベータ関数を $\beta(z)(z = x + iy, x, y \in R)$ とするとき、 -1/2 < x < 1/2において $\beta(1/2 + z) = 0$ であるための必要十分条件は次の連立方程式が この定義域上で解を持つことである。

$$\begin{cases} \beta_c(z) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{z \log(2r-1)\} = 0 \qquad (2.2c) \end{cases}$$

$$\beta_{s}(z) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{z \log(2r-1)\} = 0$$
(2.2s)

証明

$$\begin{array}{l} (2.1'_{-}), (2.1'_{+}) \downarrow \emptyset \\ \\ \frac{1}{2} \left\{ \beta \left(\frac{1}{2} - z \right) + \beta \left(\frac{1}{2} + z \right) \right\} \\ = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \frac{e^{z \log(2r-1)} + e^{-z \log(2r-1)}}{2} \\ \\ = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{z \log(2r-1)\} \\ = 0 \end{array}$$

$$\frac{1}{2} \left\{ \beta \left(\frac{1}{2} - z \right) - \beta \left(\frac{1}{2} + z \right) \right\} = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \frac{e^{z \log(2r-1)} - e^{-z \log(2r-1)}}{2}$$
$$= \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{z \log(2r-1)\} = 0$$

これらをそれぞれ $\beta_c(z)$, $\beta_s(z)$ と記述して与式を得る。 逆にこれらを加減すれば (2.1'-), (2.1'+) が得られる。

Note

 $\beta_c(z), \beta_s(z)$ はディリクレ級数同士の和及び差である。それ故、その収束域は -1/2 < x < 1/2となる。

双曲線関数項級数(実部虚部別)

定理 2•3

実数の集合をRとし、ディリクレ・ベータ関数を $\beta(z)(z = x + iy, x, y \in R)$ とするとき、 -1/2 < x < 1/2において $\beta(1/2 + z) = 0$ であるための必要十分条件は次の連立方程式が この定義域上で解を持つことである。

$$u_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{x \log(2r-1)\} \cos\{y \log(2r-1)\} = 0$$

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0$$

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \cos\{y \log(2r-1)\} = 0$$

$$v_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{x \log(2r-1)\} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0$$

証明

$$cosh(x+iy) = cosh x cos y + i sinh x sin y$$

sinh(x+iy) = sinh x cos y + i cosh x sin y
であるから、x を x log(2r-1) に y を y log(2r-1) にそれぞれ置換すると
cosh{zlog(2r-1)} = cosh{xlog(2r-1)}cos{ylog(2r-1)}
+ i sinh{xlog(2r-1)}sin{ylog(2r-1)}
sinh{zlog(2r-1)} = sinh{xlog(2r-1)}cos{ylog(2r-1)}
+ i cosh{xlog(2r-1)}cos{ylog(2r-1)}
+ i cosh{xlog(2r-1)}sin{ylog(2r-1)}
Chらを補題 2・2の (2.2c), (2.2s) にそれぞれ代入すると
 $\beta_c(z) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}}cosh{zlog(2r-1)}$

過剰決定系

定理 2·3 においては2個の実変数に対して4個の式があるから、この連立方程式は過剰決定 系である。このような連立方程式は一般的には解を持たない。

臨界線上の零点

しかしながら、この連立方程式が例外的に解を持つ場合がある。それはx = 0の場合である。 x = 0は関数 $\beta(1/2+z)$ の臨界線である。定理2・3の各式にx = 0を代入すれば

$$\begin{cases} u_c(0,y) = 1 \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cos\{y \log(2r-1)\} = 0 \\ v_c(0,y) = 0 \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0 \\ u_s(0,y) = 0 \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cos\{y \log(2r-1)\} = 0 \\ v_s(0,y) = 1 \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0 \end{cases}$$

 $v_c(0,y)$, $u_s(0,y)$ は存在しないことに等しいから、過剰決定性は消失する。その結果、

$$0 = u_{c}(0,y) - i v_{s}(0,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \left[\cos\{y \log(2r-1)\} - i \sin\{y \log(2r-1)\} \right]$$
$$= \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \left[\cos\{y \log(2r-1)\} + i \sin\{y \log(2r-1)\} \right]$$

i.e.

$$0 = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} e^{-y \log(2r-1)} = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} e^{y \log(2r-1)}$$

即ち補題 2・1'におけるx=0の場合に帰着する。これらの解は臨界線上の零点である。

x = 0のとき、 $u_c \sim v_s$ を描けば次のようになる。青は u_c 、橙は v_s で、これらがy軸上で交わる 点(赤点)が $\beta(1/2\pm z)$ の零点である。



シアンは v_c 、マゼンタは u_s であるが、これらはy軸に重なっている。勿論この2直線も赤点を通過している。

臨界線外

xがほんの僅かでも0から外れれば v_c, u_s は直線ではなくなる。例えばx = 0.000001のとき



この結果、過剰決定性は回復する。例えばx=0.25のとき $u_c \sim v_s$ を描けば次のようになる。 4曲線がy軸上の1点で交わることなどありそうには見えない。



リーマン仮説と同値な命題

定理 2・3 は次の6つのペアが共通解を持つことと同値である。各ペアは $\beta(1/2+z)$ が零点を持つための必要条件の1つである。

$$\begin{cases} u_c = 0 \\ v_c = 0 \end{cases}, \begin{cases} u_c = 0 \\ u_s = 0 \end{cases}, \begin{cases} u_c = 0 \\ v_s = 0 \end{cases}, \begin{cases} v_c = 0 \\ u_s = 0 \end{cases}, \begin{cases} v_c = 0 \\ v_s = 0 \end{cases}, \begin{cases} v_c = 0 \\ v_s = 0 \end{cases}, \begin{cases} u_s = 0 \\ v_s = 0 \end{cases}, \begin{cases} u_s = 0 \\ v_s = 0 \end{cases}$$

従って、リーマン仮説を証明するには、これらの何れか1ペアが*x*≠0 なる解を持たないことを示せば良い。

これらの中でも特に興味深いのは $v_c = 0 \ge u_s = 0$ のペアである。このペアは上の2D図で見た ように $x \neq 0$ では y 軸上の1点で交わりそうにない。そこで リーマン仮説と同値な 次の命題が提示できる。

命題 2・4

y は実数、x は -1/2 < x < 1/2 なる実数とするとき、次の連立方程式は x ≠ 0 なる解を持たない。

$$v_c(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\} \sin\{y\log(2r-1)\} = 0 \quad (2.4c)$$

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\}\cos\{y\log(2r-1)\} = 0 \quad (2.4s)$$

この命題が証明されれば、定理 2・3 により、 $\beta(1/2+z)$ は $x \neq 0$ なる零点を持たないことに なる。

β関数による表示

命題 2・4 の級数は収束が遅いのでy が小さいところでは正確な計算や描画が困難である。 これに対処するため、本稿ではディリクレ・ベータ関数 $\beta(x,y)$ による表示式を用いる。これに よれば $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ は次のように表される。

$$v_c(x,y) = \frac{1}{2} \left[Im \left\{ \beta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} + Im \left\{ \beta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right]$$
(2.4c')

$$u_{s}(x,y) = \frac{1}{2} \left[Re\left\{ \beta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} - Re\left\{ \beta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right]$$
(2.4s')

但し、*Mathematica* の $\beta(x,y)$ の計算ルーチンは |y| が大きいところでは使用不能である。 よって、|y| が大きいところでは (2.4c), (2.4s) をそのまま使用いる。 $3 v_c(x, y) の y に関する振幅$

命題 2・4 の連立方程式のうち、 $v_c(x, y)$ は次のようであった。

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\} sin\{y \log(2r-1)\}$$
(2.4c)

本章では、この関数の y に関する振幅を考察する。

3.1 sin (y log (2r-1))

r, yをそれぞれ正数とし、次のような関数s(r, y)を考える。

$$s(r, y) = sin\{y log(2r-1)\}$$
 (3.1.1)

y = 3.2289185 のとき、r=1~25 についてこれの2D図を描くと次のようになる。



これらを観察すると、s(r,y)はrに関して可変周期関数であることが分かる。

振幅 (A)

この関数の振幅はA=1である。

周期(P)

この関数は周期関数である。最初の周期は 0π から始って 2π で終わり、次の周期は 2π から 始って 4π で終わるから、

$$2r_0 - 1 = e^{0\pi/y}$$
, $2r_1 - 1 = e^{2\pi/y}$, $2r_2 - 1 = e^{4\pi/y}$, ..., $2r_n - 1 = e^{2n\pi/y}$, ...

$$r_0 = \frac{e^{0\pi/y} + 1}{2}$$
, $r_1 = \frac{e^{2\pi/y} + 1}{2}$, $r_2 = \frac{e^{4\pi/y} + 1}{2}$, \cdots , $r_n = \frac{e^{2n\pi/y} + 1}{2}$, \cdots

従って関数 s(r,y) は単位区間

$$\left[\frac{e^{0\pi/y}+1}{2}, \frac{e^{2\pi/y}+1}{2}\right), \left[\frac{e^{2\pi/y}+1}{2}, \frac{e^{4\pi/y}+1}{2}\right), \left[\frac{e^{4\pi/y}+1}{2}, \frac{e^{6\pi/y}+1}{2}\right), \dots\right]$$

で区切られ、これらの中に山と谷がそれぞれ1個づつ存在する。これらを第1周期、第2周期、…、 第 *n* 周期 と呼ぶことにする。即ち、

$$P(n,y) = \left[\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right), \frac{1}{2}\left(e^{\frac{2n\pi}{y}}+1\right)\right]$$

上図の例では、s(r, y)の第1周期と第2周期はそれぞれ

P(1, 3.2289185) = [1, 4), P(2, 3.2289185) = [4, 25)

波長 (ん)

波長はこれらの周期の長さ

$$\frac{e^{0\pi/y} \left(e^{2\pi/y} - 1\right)}{2} , \frac{e^{2\pi/y} \left(e^{2\pi/y} - 1\right)}{2} , \cdots , \frac{e^{2\pi(n-1)/y} \left(e^{2\pi/y} - 1\right)}{2} , \cdots$$

で、周期毎に前周期のe^{2π/y}倍になる。つまり、この関数は可変周期関数である。即ち、

$$\lambda(n, y) = \frac{1}{2} e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1 \right)$$

上図の例では、s(r,y)の第1周期と第2周期の波長はそれぞれ

 $\lambda(1, 3.2289185) = 3$, $\lambda(2, 3.2289185) = 21$

n = 1のとき、 λ から y を逆算できる。即ち、

$$\lambda(1, y) = \frac{1}{2} \left(e^{2\pi/y} - 1 \right) \implies 2\lambda + 1 = e^{2\pi/y}$$

これより

y =
$$\frac{2\pi}{\log(2\lambda+1)}$$

 $\lambda(1,y) = 3$ のとき
 $\lambda(1,y) = 1$ のとき
 $y = \frac{2\pi}{\log 7} = 3.2289185$
 $y = \frac{2\pi}{\log 3} = 5.7192017$

 $n \neq 1$ のとき、 $\lambda(n, y)$ の3D図は左のとおり。また、 $\lambda=0.5$, $\lambda=1.0$, $\lambda=2.0$ の等高線図は右のとおり。



これらの図から、 $\lambda(n, y)$ の等高線の勾配はnの増加に伴い減少することが分かる。何故ならば

$$\frac{\partial}{\partial n}\lambda(n,y) = \frac{\pi}{y}e^{(2n-2)\pi/y}\left(e^{2\pi/y}-1\right) > 0 \qquad for \ n,y > 0$$

この等高線図を用いて、所望のλを与えるn,yのペアを見出すことができる。

零点 (Zs)

s(r, y)は正弦関数なので零点は周期の左端と中央に存在する。即ち、

$$Zs(n,y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、*s*(*r*,*y*)の第1周期と第2周期の零点はそれぞれ

 $Zs(1, 3.2289185) = \{1, 1.8228757\}, Zs(2, 3.2289185) = \{4, 9.7601297\}$

零点近傍 (Xs)

関数s(r,y)の変数rを離散変数とするとき、零点から ± 0.5 以内の整数rを零点近傍と呼ぶことにする。即ち、

$$Xs(n,y) = \left\{ Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right)\right), Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}}+1\right)\right) \right\}$$

上図の例では

 $Xs(1, 3.2289185) = \{1, 2\}$, $Xs(2, 3.2289185) = \{4, 10\}$

山 (Ms)

s(r, y)は正弦関数なので零点は周期の1/4の所に存在する。即ち、

 $Ms(n, y) = \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right)$

上図の例では、s(r,y)の第1周期と第2周期の山はそれぞれ

Ms(1, 3.2289185) = 1.3132882, Ms(2, 3.2289185) = 6.1930180

谷 (Vs)

s(r, y)は正弦関数なので零点は周期の3/4の所に存在する。即ち、

 $V_{S}(n, y) = \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right)$

上図の例では、*s*(*r*,*y*)の第1周期と第2周期の谷はそれぞれ

Vs(1, 3.2289185) = 2.6517585, Vs(2, 3.2289185) = 15.5623100

ディリクレ・ラムダ型正弦級数 (y=6.0209489…のとき)

次のようなディリクレ・ラムダ型正弦級数を考える。

$$v(y) = \sum_{r=1}^{\infty} \sin\{y \log(2r-1)\}$$
(3.1.2)

これはs(r,y) (3.1.1)を項とする級数である。例えば、y=6.0209489…のとき、r=1, 2, ..., 55およびr=56, 57, ..., 442についてs(r,y)の図を並べて示せば



マゼンタの面積の和が (3.1.2) の関数値となる。左図ではこの和は (3.1.1) の積分値とは大きく 異なっている。これに対し右図ではこの和は (3.1.1) の積分値に近い。

発散

右図において、面積は正負が相殺して0になりそうに思えるがそうはならない。波の間隔がどん どん広がって遂には無限大になるからである。この故に (3.1.2)の級数は発散する。

$3 \cdot 2 \pm \sin(y \log(2r-1))$

r, yをそれぞれ正数とし、次のような関数s(r, y)を考える。

$$s(r,y) = (-1)^{\lfloor r-1 \rfloor} sin\{y \log(2r-1)\} \quad (\lfloor \rfloor は床関数_{\circ})$$
(3.2.1)

y = 3.2289185のとき、r=1~4についてこれの2D図を描くと次のようになる。



前節とは異なり、s(r, y)はrに関して不連続関数である。

振幅 (A)

この関数の振幅は

 $A(r) = \left| (-1)^{\lfloor r-1 \rfloor} \right| = 1$

周期 (P)

この関数の周期は前節と同じである。即ち、

$$P(n,y) = \left[\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right), \frac{1}{2}\left(e^{\frac{2n\pi}{y}}+1\right)\right)$$

上図の例では、

P(1, 3.2289185) = [1, 4)

波長 (ん)

この関数の波長は前節と同じである。即ち、

$$\lambda(n, y) = \frac{1}{2} e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1 \right)$$

上図の例では、

 $\lambda(1, 3.2289185) = 3$

零点 (Zs)

この関数の零点も前節と同じである。即ち、

$$Zs(n,y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では

 $Zs(1, 3.2289185) = \{1, 1.822875\}$

くびれ **(Xs)**

この関数s(r,y)は符号が交代するため、零点がくびれて見える。そこで零点から ± 0.5 以内の整数点をくびれと呼ぶことにする。即ち、

$$Xs(n,y) = \left\{ Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right)\right), Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}}+1\right)\right) \right\}$$

上図の例では

 $Xs(1, 3.2289185) = \{1, 2\}$

山または谷 (MVs)

前節と異なり、この関数s(r, y)は符号が交代する。このため山と谷は前節の関数の最大2倍となる。

$$MVs(n, y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right) \right\}$$

山か谷かはr = MVs(n, y)におけるs(r, y)の符号により判別する。 上図の例では

$$MVs(1, 3.2289185) = \{1.31329, 2.65176\} \\ \{s(1.31329, 3.2289185), s(2.65176, 3.2289185)\} = (1,1)$$

ディリクレ・ベータ型正弦級数 (y=6.0209489… のとき)

次のようなディリクレ・ベータ型正弦級数を考える。

$$v(y) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} \sin\{y \log(2r-1)\}$$
(3.2.2)

これはs(r,y) (3.2.1)を項とする級数である。例えば、 $y=6.0209489 \cdots$ のとき、 $r=1, 2, \cdots, 55$ および $r=56, 57, \cdots, 262$ についてs(r,y)の図を並べて示せば



マゼンタの面積の和が (3.2.2) の関数値となる。左図ではこの和は (3.2.1) の積分値とは大きく 異なっている。これに対し右図ではこの和は (3.2.1) の積分値に近い。

振動(発散)

この級数は振動(発散)する。この級数が適当なくびれで打ち切られれば良い近似値が得られるが、山や谷で打ち切られれば最大で±0.5の誤差が生じる。

総和法

このような場合、±0.5の誤差は平均して0と見做すべしと言うのが総和法である。 総和法の最も簡単な1つはオイラー変換である。オイラー変換は級数の収束を加速する上に 総和法をも適用する。(3.2.2)にオイラー変換を施せば次のようになる。

$$v(y,m) = \sum_{k=1}^{m} \sum_{r=1}^{k} \frac{1}{2^{k+1}} {k \choose r} (-1)^{r-1} \sin\{y \log(2r-1)\}$$
(3.2.2')

この式を用いれば、この級数は収束する。

3.3 $v_c(x,y)$

r, x, yをそれぞれ正数とし、次のような関数s(r, x, y)を考える。

x = 1/4, y = 3.2289185のとき、 $r = 1 \sim 4$ についてこの2D図を描くと次のようになる。



この関数の振幅は

$$A(r,x) = \left| \frac{(-1)^{\lfloor r-1 \rfloor}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \right| = \frac{\sinh\{x \log(2r-1)\}}{\sqrt{2r-1}}$$

(1) 0 < x < 1/2 のとき $\lim_{r \to \infty} \sinh\{x \log(2r-1)\}/\sqrt{2r-1} = 0$ 。但し、左図のようになる。 (2) x = 1/2 のとき $\lim_{r \to \infty} \sinh\{x \log(2r-1)\}/\sqrt{2r-1} = 1/2$ 。これは右図のようになる。



周期 (P)

この関数の周期は前節と同じである。即ち、

$$P(n, y) = \left[\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right), \frac{1}{2}\left(e^{\frac{2n\pi}{y}}+1\right)\right)$$

上図の例では、

P(1, 3.2289185) = [1, 4)

波長 **(**λ)

この関数の波長は前節と同じである。即ち、

$$\lambda(n, y) = \frac{1}{2} e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1 \right)$$

上図の例では、

 λ (1,3.2289185) = 3

零点 (Zs)

この関数の零点も前節と同じである。即ち、

$$Zs(n, y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、

 $Zs(1, 3.2289185) = \{1, 1.82288\}$

くびれ (Xs)

この関数のくびれも前節と同じである。即ち、

$$Xs(n,y) = \left\{ Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right)\right), Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}}+1\right)\right) \right\}$$

上図の例では、

 $Xs(1, 3.2289185) = \{1, 2\}$

山または谷 (MVs)

この関数の山または谷の位置は前節と同じである。即ち、

$$MVs(n,y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、

$$MVs(1, 3.2289185) = \{1.31329, 2.65176\}$$

 $\{s(1.31329, 1/4, 3.2289185), s(2.65176, 1/4, 3.2289185)\}$

 $= \{0.0955954, 0.179807\}$

であるから、前者も後者も山である。

正弦級数 $v_c(x,y)$ (x=1/4, y=6.0209489… のとき)

次のような正弦級数を考える。

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\} \sin\{y\log(2r-1)\}$$
(2.4c)

これはs(r,x,y) (3.3.1)を項とする級数である。例えばx=1/4, y=6.0209489 のとき、 $r=1, 2, \cdots, 55$ および $r=56, 57, \cdots, 262$ についてs(r,x,y)の図を並べて示せば



マゼンタの面積の和が (2.4c) の関数値となる。 左図ではこの和は (3.3.1) の積分値とは大きく

異なっている。これに対し右図ではこの和は (3.3.1)の積分値に近い。

収束

この級数は |x| < 1/2 のとき収束し、 $|x| \ge 1/2$ のとき発散する。

- (1) いづれの場合も級数が適当なくびれで打ち切られれば良い近似値が得られるが、山や谷で 打ち切られれば最大で振幅の半分の誤差が生じる。
- (2) |x| ≥1/2 のときは 総和法を適用すればこの級数は収束する。

3・4 $v_c(x, y)$ のyに関する振幅

3・3 で扱った正弦関数および級数は次のようなものであった。

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\}sin\{y \log(2r-1)\}$$
(2.4c)

本節では (3.3.1) を用いて、(2.4c) の y に関する振幅(山、谷)について研究する。

xが与えられたとき $v_c(x,y)$ はyに関する可変周期関数となる。 例えばx = 1/4のとき、 $y = 104 \sim 109$ と $y = 469 \sim 474$ での2D図を描くと次のようになる。



左図よりも右図の方が y の値は大きいが、右図の山が左図の山よりも高いとか、右図の谷が左図

の谷よりも深いとは言えない。しかし、右図の最も高い山は左図の最も高い山よりも高く、右図の 最も深い谷は左図の最も深い谷よりも深いとは言える。つまり、右図の振幅は左図の振幅よりも 概して大きいと言うことは出来る。以下、そのことを図的に例証する。

3・4・1 v_c(1/4,y)の山(y=106付近)

y=104~109 においてはこの付近の山が最も高い。(2.4c)を用いてこの付近の山を正確に 計算すると次のようになる。

FindMaximum[v_c[1/4, y, 200], {y, 106}]

$\{\texttt{2.31542, } \{\texttt{y} \rightarrow \texttt{105.954}\}\} \qquad \qquad \texttt{y}_\texttt{M} \texttt{:= 105.954}$

(3.3.1) により $s(r, 1/4, y_M)$ を描くと次のとおり。横軸はrであり、シアンは連続変数、マゼンタは離散変数で描かれている。マゼンタの面積を積み上げたものが(2.4c)の山 2.315 となる。



この図を見ると、正項が連続した区間が4か所あり、これらが山の高さに寄与していることが分かる。 (1) 波長が 2/1 付近の拡大図を描くと次のようになる。



r = 28 ~ 42は15項連続で正である。この辺りと思われるくびれを試行錯誤で計算すると

 $\{Xs[68, y_M], Xs[75, y_M]\}$

 $\{\{27, 28\}, \{41, 42\}\}$

よって r = 28 ~ 42は 第68 ~ 75 周期に含まれることが分かる。そこで、これらの周期の 波長を計算すると

Table[λ [n, y_M], {n, 68, 75}]

 $\{1.62368, 1.72288, 1.82813, 1.93982, 2.05834, 2.18409, 2.31753, 2.45911\}$ 即ち、 $r = 28 \sim 42$ の波長は 1.72 ~ 2.46 である。

以下、計算の結果のみを記述する。

(2) 波長が 2/3(=0.67) 付近の拡大図を描くと次のようになる。



これらは第51~56周期に含まれ、波長は0.63~0.75である。





r = 7,8は2項連続で正である。

これらは第 45,46 周期に含まれ、波長は 0.42 ~ 0.44 である。

(4) 波長が 2/7~2/27 (0.074~0.286) 付近の拡大図を描くと次のようである。



これらは第15~37周期に含まれ、波長は0.074~0.258である。

3・4・2 vc(1/4,y)の山(y=473付近)

y = 469~474 においてはこの付近の山が最も高い。(2.4c)を用いてこの付近の山を正確に 計算すると次のようになる。

FindMaximum[v_c [1/4, y, 600], {y, 473}]

 $\{4.33386, \{y \rightarrow 472.787\}\}$ $y_{M} := 472.787$

(3.3.1) により $s(r, 1/4, y_M)$ を描くと次のとおり。横軸はrであり、シアンは連続変数、マゼンタは離散変数で描かれている。マゼンタの面積を積み上げたものが (2.4c)の山 4.334 となる。



この図を見ると、正項が連続した区間が5か所あり、これらが山の高さに寄与していることが分かる。 (1) 波長が 2/1 付近の拡大図を描くと次のようである。



(2) 波長が 2/3(=0.67) 付近の拡大図を描くと次のようである。







(4) 波長が 2/9~2/25 (0.08~0.22) 及び 2/7 (0.29) 付近の拡大図を並べて描くと次の ようである。



(5) 波長が 2/75 (0.027) 付近の拡大図を並べて描くと次のようである。



これらは第105周期に含まれ、波長は0.027である。

3・4・3 y=473 付近 とy=106 付近の山の高さ

y=473 付近の山は y=106 付近の山よりも高い。何故ならば、

(1) 波長が 2/1 ~ 2/25 付近の 正項の連続区間が前者は後者の約 1.8 ~ 3.25 倍長い。
(2) 波長が 2/75の 正項の連続区間が前者に加わっている。

(1)の原因は波長の定義式にある。即ち、

$$\lambda(n, y) = \frac{1}{2} e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1 \right)$$

 $\lambda = 2$ の近傍を±0.3とし、 $\lambda(n, y) = 1.7 \ge \lambda(n, y) = 2.3$ の等高線図を描くと次のようになる。 縦軸はyで横軸は周期番号nである。



y=106付近の波長 λ の許容範囲は左下の黒い横線であり、y=473付近の λ の許容範囲は 右上の黒い横線である。するとy=473付近の許容範囲がy=106付近のそれよりも広いことが 分かる。これは 波長 λ が増大するとその等高線の勾配 y/n が減少する ためである。このこと は $\lambda=2/3$, 2/5, … についても 同様である。 かくしてy=473付近の正の連続項数は y=106付近の正のそれよりも多くなる。以上が(1)の理由である。

(2)の原因も波長の定義式にある。 $\lambda = 2/1$, 2/27, 2/75 について等高線を描くと次のようになる。y = 106付近でこれらを与える周期番号の最小値は 15 である(3・4・1(4))から、横軸 は $n \ge 15$ で描かれている。



ここで高さ109の水平線を引くと鎖線のようになる。y=106付近は $y=104 \sim 109$ であるから、 この鎖線より下であり、ここには $\lambda \leq 2/29$ のような等高線は存在できない。その理由は、周期 番号nが所与のとき、波長 λ が減少すれば等高線が上方にシフトすることにある。かくてyが 増大すれば $\lambda(15, y) = 2/(2k-1)$ のkも増加する。以上が(2)の理由である。

3・4・4 y=472付近とy=105付近の谷の深さ

y=472付近の谷は y=105付近の谷よりも深い。何故ならば、3・4・1~3・4・3 は谷について も成立するからである。

3・4・3 と 3・4・4 より、 $y = 469 \sim 474$ の振幅は $y = 104 \sim 109$ の振幅よりも大きいとの結論 が得られる。このことはより一般的に次のように記述できる。

法則 3・4・5

x, yを実数、関数 $v_c(x, y)$ を次のようであるとする。

$$v_c(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\} sin\{y \log(2r-1)\}$$
(2.4c)

すると、xが与えられたとき、 $v_c(x,y)$ の振幅は概してyの絶対値に比例する。

Note

これが定理として成立しないことは明らかである。例外が少なからず存在するからである。 それにも関わらず 法則 3・4・5 は成立する。上述のとおり、それは波長 λ の 等高線の勾配 y/nの変化 と 等高線のシフト に依るからである。

この法則はベルクマンの法則(高緯度地方の熊は低緯度地方の熊よりも概して大きい)に似ている。

3・5 v_c(x,y)の形状と性質

(2.4c) より、 $v_c(x, y)$ は x と y の両方に関して奇関数であることが分かる。このことは、 $v_c(x, y)$ は x と y の両方に関して点対象であることを示している。



次に、 $-1/2 \le x \le 1/2$ について $v_c(x,y)$ の、 $y = 100 \sim 107$ と $y = 10000 \sim 10007$ での3D図 を描くとそれぞれ次のようになる。



両図において上方は∪、下方は∩ に見えているが、∪ も∩ も右図が左図よりも概して曲率が 大きいことが分かる。これは法則 3・4・5 により右図の方が左図よりも山や谷が概して険しいこと による。なお、右図の方が左図よりも山や谷が多い(約2倍)が、なぜそうなるかは不明である。

3・6 $v_c(x,y)$ の高さ1の等高線

前節の $v_c(x,y)$ の2枚の3D図の高さ1の等高線図を描くとそれぞれ次のようになる。

左図がy=100~107 で右図が y=10000~10007 である。



両図において等高線は⊃と⊂ のように見えているが、⊃ も⊂ も右図が左図よりも概してy 軸に 近いことが分かる。これも 法則 3・4・5 により右図の方が左図よりも山や谷が概してが険しいことに よる。従って、 |y| が増大するほど 等高線の先端 ⊃ ⊂ は両側から y 軸に接近する。 $4 u_s(x, y) の y に関する振幅$

命題 2・4 の連立方程式のうち、 $u_s(x, y)$ は次のようであった。

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\} cos\{y \log(2r-1)\}$$
(2.4s)

本章では、この関数の y に関する振幅を考察する。

$4 \cdot 1 \cos(y \log(2r-1))$

r, yをそれぞれ正数とし、次のような関数c(r, y)を考える。

$$c(r, y) = cos\{y log(2r-1)\}$$
(4.1.1)

y = 3.2289185 のとき、r=1~25 についてこれの2D図を描くと次のようになる。



これらを観察すると、c(r, y)はrに関して可変周期関数であることが分かる。

振幅 (A)

この関数の振幅はA=1である。

周期(P)

$$P(n,y) = \left[\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right), \frac{1}{2}\left(e^{\frac{2n\pi}{y}}+1\right)\right)$$

上図の例では、*c*(*r*,*y*)の第1周期と第2周期の周期はそれぞれ

P(1, 3.2289185) = [1, 4), P(2, 3.2289185) = [4, 25)

波長 (ん)

$$\lambda(n, y) = \frac{1}{2}e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1 \right)$$

上図の例では、c(r, y)の第1周期と第2周期の波長はそれぞれ

 λ (1,3.2289185) = 3 , λ (2,3.2289185) = 21

零点 (Zc)

c(r, y)は余弦関数なので零点は周期の1/4と3/4の所に存在する。即ち、

$$Zc(n,y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、*c*(*r*,*y*)の第1周期と第2周期の零点はそれぞれ

 $Zc(1, 3.2289185) = \{1.3132882, 2.6517585\}$ $Zc(2, 3.2289185) = \{6.1930180, 15.5623100\}$

零点近傍 (Xc)

関数c(r,y)の変数rを離散変数とするとき、零点から ± 0.5 以内の整数rを零点近傍と呼ぶことにする。即ち、

$$Xc(n,y) = \left\{ Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}}+1\right)\right), Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}}+1\right)\right) \right\}$$

上図の例では

 $Xc(1, 3.2289185) = \{1, 3\}$, $Xc(2, 3.2289185) = \{6, 16\}$

山 (Mc)

c(r,y)は余弦関数なので山は周期の両端に半分づつ存在するが、先頭のものを採用する。

 $Mc(n,y) = \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} + 1 \right)$

上図の例では、c(r,y)の第1周期と第2周期の山はそれぞれ

Mc(1, 3.2289185) = 1 , Mc(2, 3.2289185) = 4

谷 (Vc)

c(r, y)は余弦関数なので谷は周期の中央に存在する。即ち、

$$Vc(n,y) = \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}} + 1 \right)$$

上図の例では、c(r, y)の第1周期と第2周期の谷はそれぞれ

Vc(1, 3.2289185) = 1.8228757, Vc(2, 3.2289185) = 9.7601297

ディリクレ・ラムダ型余弦級数

次のようなリーマン・ゼータ型余弦級数を考える。

$$u(y) = \sum_{r=1}^{\infty} \cos\{y \log(2r-1)\}$$
(4.1.2)

これはc(r,y) (4.1.1)を項とする級数である。例えば、 $y=6.0209489 \cdots$ のとき、 $r=1, 2, \cdots, 72$ についてc(r,y)の図を示せば次頁のようになる。シアンの面積の和が(4.1.2)の関数値となる。この級数は発散し、総和法を適用しても漸近展開にしかならない。



$4 \cdot 2 \pm \cos(y \log(2r-1))$

r, yをそれぞれ正数とし、次のような関数c(r, y)を考える。

$$c(r,y) = (-1)^{\lfloor r-1 \rfloor} cos\{y log(2r-1)\}$$
 (し」は床関数。) (4.2.1)
y = 3.2289185 のとき、 $r=1 \sim 4$ についてこれの2D図を描くと次のようになる。



前節とは異なり、c(r, y)はrに関して不連続関数である。

振幅 (A)

 $A(r) = \left| (-1)^{\lfloor r-1 \rfloor} \right| = 1$

周期(P)

この関数の周期は前節と同じである。即ち、

$$P(n, y) = \left[\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right), \frac{1}{2}\left(e^{\frac{2n\pi}{y}}+1\right)\right)$$

上図の例では、

P(1, 3.2289185) = [1, 4)

波長 (ん)

この関数の波長は前節と同じである。即ち、

$$\lambda(n,y) = \frac{1}{2}e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1\right)$$

上図の例では、

 $\lambda(1, 3.2289185) = 3$

零点 (Zc)

この関数の零点も前節と同じである。即ち、

$$Zc(n,y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、

 $Zc(1, 3.2289185) = \{1.31329, 2.65176\}$

くびれ (Xc)

この関数c(r,y)は符号が交代するため、零点がくびれて見える。そこで零点から ± 0.5 以内の整数点をくびれと呼ぶことにする。即ち、

$$Xc(n,y) = \left\{ Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}}+1\right)\right), Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}}+1\right)\right) \right\}$$

上図の例では、

 $Xc(1, 3.2289185) = \{1, 3\}$

山または谷 (MVc)

前節と異なり、この関数 c(r,y) は符号が交代するため、山と谷は前節の関数の最大2倍となる。

$$MVc(n, y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(2n-1)\pi}{y}} + 1 \right) \right\}$$

山か谷かはr = MVc(n, y)におけるc(r, y)の符号により判別する。 上図の例では

 $MVc(1, 3.2289185) = \{1, 1.82288\}$

 $\{c(1, 3.2289185), c(1.82288, 3.2289185)\} = (1, -0.999999)$ であるから、前者は山で後者は谷である。

ディリクレ・ベータ型余弦級数 (y=6.0209489…のとき)

次のようなディリクレ・ベータ型余弦級数を考える。

$$u(y) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} \cos\{y \log(2r-1)\}$$
(4.2.2)

これはc(r,y) (4.2.1)を項とする級数である。例えば、y=6.0209489 のとき、 $r=1, 2, \cdots, 72$ についてc(r,y)の図を示せば次のようになる。シアンの面積の和が(4.2.2)の関数値となる。



この級数は発散するが、総和法を適用すれば収束する。

4.3 $u_s(x,y)$

r,x,y をそれぞれ正数とし、次のような関数 c(r,x,y) を考える。 $c(r,x,y) = \frac{(-1)^{\lfloor r-1 \rfloor}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\} cos\{y \log(2r-1)\}$ (し」は床関数。) (4.3.1)

x = 1/4, y = 3.2289185のとき、r = 1 - 4についてこの2D図を描くと次のようになる。



振幅 (A)

この関数の振幅は

$$A(r,x) = \left| \frac{(-1)^{\lfloor r-1 \rfloor}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \right| = \frac{\sinh\{x \log(2r-1)\}}{\sqrt{2r-1}}$$

(1) 0 < x < 1/2 $\mathcal{O} \geq \emptyset 0 \le A(r,x) < 1/2$ for $r=2, 3, 4, \cdots$ (2) x = 1/2 $\mathcal{O} \geq \emptyset$ $\lim_{r \to \infty} sinh(x \log(2r-1)) / \sqrt{2r-1} = 1/2$.

周期(P)

この関数の周期は前節と同じである。即ち、

$$P(n, y) = \left[\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}}+1\right), \frac{1}{2}\left(e^{\frac{2n\pi}{y}}+1\right)\right)$$

上図の例では、

P(1, 3.2289185) = [1, 4)

波長 (λ_n)

この関数の波長は前節と同じである。即ち、

$$\lambda(n, y) = \frac{1}{2} e^{\frac{(2n-2)\pi}{y}} \left(e^{\frac{2\pi}{y}} - 1 \right)$$

上図の例では、

 $\lambda(1, 3.2289185) = 3$

零点 (Zc)

この関数の零点も前節と同じである。即ち、

$$Z_{C}(n,y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、

 $Zc(1, 3.2289185) = \{1.31329, 2.65176\}$

くびれ **(Xc)**

この関数のくびれも前節と同じである。即ち、

$$Xc(n,y) = \left\{ Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}}+1\right)\right), Round\left(\frac{1}{2}\left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}}+1\right)\right) \right\}$$

上図の例では、

 $Xc(1, 3.2289185) = \{1, 3\}$

山または谷 (MVc)

この関数の山または谷の位置は前節とは少し異なる。即ち、

$$MVs(n, y) = \left\{ \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-3)\pi}{2y}} + 1 \right), \frac{1}{2} \left(e^{\frac{(4n-1)\pi}{2y}} + 1 \right) \right\}$$

上図の例では、

$$MVc(1, 3.2289185) = \{1, 2.82288\} \\ \left\{ c \left(1, \frac{1}{4}, 3.2289185 \right), c \left(1.82288, \frac{1}{4}, 3.2289185 \right) \right\} = \{0, -0.15102\}$$

0は谷ではないとし、負数のみ谷とする。なお、このような例外は第1周期でのみ生じる。

余弦級数 $u_s(x,y)$ (x=1/4, y=6.0209489… のとき)

次のような余弦級数を考える。

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\}\cos\{y\log(2r-1)\}$$
(2.4s)

これはc(r,x,y) (4.3.1)を項とする級数である。例えば、x=1/4, y=6.0209489…のとき、 r=1, 2, ..., 72 についてc(r,x,y)の図を示せば次のようになる。



シアンの面積の和が (2.4s) の関数値となる。この級数は 0 < x < 1/2 においては収束する。 $x \ge 1/2$ のときは総和法を適用すれば収束する。

4・4 $u_s(x,y)$ の y に関する振幅

4・3 で扱った余弦関数および級数は次のようなものであった。

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\}\cos\{y\log(2r-1)\}$$
(2.4s)

本節では(4.3.1)を用いて、(2.4s)のyに関する振幅(山、谷)について研究する。

xが与えられたとき $u_x(x,y)$ はyに関する可変周期関数となる。

例えばx = 1/4のとき、 $y = 104 \sim 109$ と $y = 469 \sim 474$ での2D図を描くと次のようになる。



左図よりも右図の方が y の値は大きいが、右図の谷が左図の谷よりも深いとか右図の山が左図 の山よりも高いとは言えない。しかし、右図の最も深い谷は左図の最も深い谷よりも深く、右図の 最も深い谷は左図の最も最も深い谷よりも深いとは言える。以下、そのことを図的に例証する。

4·4·1 u_s(1/4, y)の谷(y=106付近)

y=104~109 においてはこの付近の谷が最も深い。(2.4s)を用いてこの付近の谷を正確に 計算すると次のようになる。

FindMinimum[u_s[1/4, y, 1000], {y, 106.6}]

 $\{-1.65359\text{, }\{y \rightarrow 106.391\}\}$ y_v := 106.391

(4.3.1) により $c(r, 1/4, y_v)$ を描くと次のとおり。横軸はrであり、橙は連続変数、シアンは離散 変数で描かれている。シアンの面積を積み上げたものが (2.4s) の谷 –1.654 となる。



この図を見ると、負項が連続した区間が3か所あり、これらが谷の深さに寄与していることが分かる。

(1) 波長が 2/1 付近の拡大図を描くと次のようになる。



r = 28 ~ 42は15項連続で負である。この辺りと思われるくびれを試行錯誤で計算すると {Xc[68, y_v], Xc[75, y_v]}

 $\{\{27, 28\}, \{41, 42\}\}$

よって r = 28 ~ 42は 第68 ~ 75周期に含まれることが分かる。そこで、これらの周期の 波長を計算すると

Table [λ [n, y_v], {n, 68, 75}]

 $\{1.59064, 1.68741, 1.79006, 1.89896, 2.01449, 2.13704, 2.26705, 2.40497\}$ 即ち、 $r = 28 \sim 42$ の波長は 1.69 ~ 2.40 である。

以下、計算の結果のみを記述する。

(2) 波長が 2/3(=0.67) 付近の拡大図を描くと次のようになる。



r = 10~14は5項連続で負である。

これらは第51~56周期に含まれ、波長は0.58~0.74である。

(3) 波長が 2/5(=0.4) 付近の拡大図を描くと次のようになる。



これらは第45周期に含まれ、波長は0.41である。

4·4·2 u_s(1/4, y)の谷(y=473付近)

y = 469~474 においてはこの付近の谷が最も深い。(2.4s)を用いてこの付近の谷を正確に 計算すると次のようになる。

FindMinimum[u_s[1/4, y, 1000], {y, 473}]

 $\{-3.05334, \{y \rightarrow 473.098\}\}$ $y_v := 473.098$

(4.3.1) により $c(r, 1/4, y_v)$ を描くと次のとおり。横軸はrであり、橙は連続変数、シアンは離散 変数で描かれている。シアンの面積を積み上げたものが (2.4s) の谷 -3.053 となる。



この図を見ると、負項が連続した区間が5か所あり、これらが谷の深さに寄与していることが分かる。 (1) 波長が 2/1 付近の拡大図を描くと次のようになる。



r = 135~168は34項連続で負である。これは4・4・1(1)の2.3倍である。

これらは第422~438 周期に含まれ、波長は1.79~2.22 である。 (2) 波長が2/3(=0.67) 付近の拡大図を描くと次のようになる。





(4) 波長が 2/7 (=0.294) 付近の拡大図を描くと次のようになる。



(5) 波長が 2/11, 2/13 (=0.15~0.18) 付近の拡大図を描くと次のようになる。



4・4・3 y=473 付近 とy=106 付近の谷の深さ

y=473 付近の谷は y=106 付近の谷よりも深い。何故ならば、 (1) 波長が 2/1, 2/3, 2/5 付近の 負項の連続区間が前者は後者の 1.6~2.5 倍長い。 (2) 波長が 2/7, 2/11, 2/13 の負項の連続区間が前者に加わっている。 これらの原因は 3・4・3 で見たとおりである。

4・4・4 y=472.5 付近 とy=105.5 付近の山の高さ

y=472.5付近の山は y=105.5付近の山よりも高い。何故ならば、4・4・1~4・3 は山に ついても成立するからである。

4・4・3 と 4・4・4 より、 $y = 469 \sim 474$ の振幅は $y = 104 \sim 109$ の振幅よりも大きいとの結論 が得られる。このことはより一般的に次のように記述できる。

法則 4・4・5

x, yを実数、関数 $u_s(x, y)$ を次のようであるとする。

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \cos\{y \log(2r-1)\}$$
(2.4s)

すると、xが与えられたとき、 $u_s(x,y)$ の振幅は概してyの絶対値に比例する。

Note

これは定理として成立しないが法則としては成立する。前章で述べたとおり、それは波長 λ の 等高線の勾配 y/n の変化 と 等高線のシフト に依るからである。この法則は ベルクマンの法則 (高緯度地方の熊は低緯度地方の熊よりも概して大きい)に似ている。

4・5 u_s(x,y)の形状と性質

(2.4s) より、 $u_s(x, y)$ は x に関して奇関数、y に関して偶関数あることが分かる。このことは $u_s(x, y)$ が x に関して点対象で y に関して線対照である ことを示している。(次図参照。)



次に、 $-1/2 \le x \le 1/2$ について $u_s(x,y)$ の $y = 100 \sim 107$ と $y = 10000 \sim 10007$ での3D図 を描くとそれぞれ次のようになる。



両図において上方は∪、下方は∩ に見えているが、∪ も∩ も右図が左図よりも概して曲率が 大きいことが分かる。これは 法則 4・4・5 により右図の方が左図よりも山や谷が概して険しいこと による。なお、右図の方が左図よりも山や谷が多い(約2倍)が、なぜそうなるかは不明である。

4·6 u_s(x,y)の高さ1の等高線

前節のu_s(x,y)の2枚の3D図の高さ1の等高線図を描くとそれぞれ次のようになる。



左図がy=100~107 で右図が y=10000~10007 である。

両図において等高線はつと⊂ のように見えているが、つ も⊂ も右図が左図よりも概してy 軸 に近いことが分かる。これも 法則 4・4・5 により右図の方が左図よりも山や谷が概して険しいこと による。従って、 |y| が増大するほど 等高線の先端 つ ⊂ は両側から y 軸に接近する。 5 $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ の等高線とその遷移

5・1 $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ の等高線

命題 2・4 の関数 $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ はそれぞれ次のようであった。

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\} sin\{y \log(2r-1)\}$$
(2.4c)

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\}\cos\{y\log(2r-1)\}$$
(2.4s)

5・1・1 $v_c(x,y)$ の高さ±8の等高線

 $v_c(x,y)$ の高さ±8の等高線図を描くと次のようになる。左図が+8で右図が-8である。



 $v_c(x,y)$ はxに関してもyに関しても奇関数であるので、左図と右図はy軸に関してもx軸に関しても \hat{x} もので、左図と右図はy軸に関してもx軸に関

5・1・2 $u_s(x,y)$ の高さ±8の等高線

u_s(x,y)の高さ±8の等高線図を描くと次のようになる。左図が+8で右図が-8である。



 $u_s(x,y)$ はxに関して奇関数であるので、左図と右図はy軸に関して鏡像関係にある。

5・1・3 $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ の高さ±8の等高線

5・1・1と5・1・2を重ねて描くと次のようになる。左図が+8で右図が-8である。



 $v_c(x,y), u_s(x,y)$ はxに関して奇関数であるので、左図と右図はy軸に関して鏡像関係にある。 両図は、平面上での移動や回転では決して重なることが出来ない。

5・2 $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ の等高線の変遷

然るに、高さ±0においては左図と右図は移動も回転も無しに重ならなければならない。そのためには、高さが上下から±0に近づくにつれて両図の等高線が変形しなければならない。そして高さ±0において両図は y 軸に関しても x 軸に関しても線対称にならねばならない。

このことは高さ非ゼロでは y 軸に関して互生であった等高線が高さ±0 では対生になるべきこと を強要する。このことは x 軸に関しても同様である。

かくして、高さ±0において \supset ⊂の右端左端はy 軸に吸収され、 \cup \cap の下端上端はx 軸に吸収されなければならない。



実際、高さを $\pm 2^{0.15}$, $\pm 2^{-0.41}$, $\pm 2^{-0.8}$, $\pm 2^{-5}$, $\pm 2^{-\infty}$ と変化させれば、上図は以下のように変形する。

















以上のアニメーションは、ここをクリック AnimB5218.gif

理論どおり、y 軸および x 軸に関して非線対称な等高線の部分は全て両軸に吸収された。 その結果、

(1) $v_c = u_s = 0$ の自明な解(±3.9709,0),(±5.41062,0),(±7.50465,0),…(青点)がx軸上に無数に発生した。これらは $u_c = 0$ を満たさない。

(2) (1)以外の解($v_c \ge u_s$ の交点)は全てy軸上に移動した。

以上で図示されたのは $|y| \leq 10.5$ であるが、|y| が大きいところではどうなるか? 例として $y = 0 \sim 11$ と $y = 400 \sim 411$ について $v_c \geq u_s$ の高さ8の等高線を描くと次のようになる。 左図が $y = 0 \sim 11$ で右図が $y = 400 \sim 411$ である。 つ も ⊂ も右図が左図よりも概してy 軸に近いことが 分かる。前2章で述べたように、これは法則 3・4・5 と 法則 4・4・5 による ものである。



両図は、|y|が大きいところでは上記 (2)の現象がより顕著になることを示している。即ち、 上記 (2) は |y| > 0の全域で発生する。

かくして、連立方程式 $v_c(x,y) = u_s(x,y) = 0$ は臨界領域 -1/2 < x < 1/2内では臨界線 x = 0上を除いて解を持たない。

Note

x = 0は v_c と u_s が存在しないことと同値である。

6 ディリクレベータ関数のリーマン予想の図的証明

本章では、以上を整理・要約して、ディリクレベータ関数についてのリーマン予想の証明を行う。

命題 6・1 (リーマン予想)

β(z)は次のディリクレ級数で定義される関数とする。

$$\beta(z) = \sum_{r=1}^{\infty} e^{-z \log r} = \frac{1}{1^z} - \frac{1}{3^z} + \frac{1}{5^z} - \frac{1}{7^z} + \cdots \qquad Re(z) > 1 \qquad (1.\beta)$$

この関数は、臨界線 Re(z) = 1/2 上以外では非自明な零点を持たない。

証明

先ず、関数等式により、 $\beta(z) = 0$ の解は次の連立方程式の解に一致する。(補題 2・1)

$$\begin{cases} \beta(z) &= \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-z \log(2r-1)} = 0\\ \beta(1-z) &= \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-(1-z) \log(2r-1)} = 0 \end{cases} \qquad 0 < Re(z) < 1 \end{cases}$$

次に 平行移動により、β(1/2+z)=0の解は次の連立方程式の解に一致する。(補題2・1')

$$\begin{pmatrix} \beta \left(\frac{1}{2} + z\right) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} e^{-z \log(2r-1)} = 0 \\ \beta \left(\frac{1}{2} - z\right) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} e^{z \log(2r-1)} = 0 \\ -\frac{1}{2} < Re(z) < \frac{1}{2} \end{cases}$$

次に、加減操作により、β(1/2+z)=0の解は次の連立方程式の解に一致する。(補題 2·2)

$$\begin{cases} \beta_c(z) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{z \log(2r-1)\} = 0 \\ \beta_s(z) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{z \log(2r-1)\} = 0 \end{cases} -\frac{1}{2} < Re(z) < \frac{1}{2} \end{cases}$$

最後に、これらを 実部・虚部別に表して、次の定理が得られる。

定理 2·3(再揭)

実数の集合をRとし、ディリクレ・ベータ関数を $\beta(z)$ ($z = x + iy, x, y \in R$) とするとき、 -1/2 < x < 1/2 において $\beta(1/2 + z) = 0$ であるための必要十分条件は次の連立方程式が この定義域上で解を持つことである。

$$u_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{x \log(2r-1)\} \cos\{y \log(2r-1)\} = 0$$

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0$$

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x \log(2r-1)\} \cos\{y \log(2r-1)\} = 0$$

$$v_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \cosh\{x \log(2r-1)\} \sin\{y \log(2r-1)\} = 0$$

この定理によれば、これらのうちの任意の2式からなる連立方程式が臨界線を除く臨界領域内 で解を持たないならばリーマン仮説が成立することになる。そこでリーマン仮説と同値な次の 命題が提示できる。

命題 2•4 (再揭)

y は実数、x は -1/2 < x < 1/2 なる実数とするとき、次の連立方程式は $x \neq 0$ なる解を持たない。

$$v_{c}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} sinh\{x \log(2r-1)\} sin\{y \log(2r-1)\} = 0$$
 (2.4c)

$$u_{s}(x,y) = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r-1}}{\sqrt{2r-1}} \sinh\{x\log(2r-1)\}\cos\{y\log(2r-1)\} = 0 \quad (2.4s)$$

3・1 から 5・2 まで主として図により証明したように、この連立方程式は臨界線 (x=0)を除く 臨界領域 (-1/2 < x < 1/2)内では解を持たない。

かくて命題 2・4 の図的証明がなされたので、定理 2・3 により、ディリクレベータ関数について のリーマン仮説は成立する。 Q.E.D.

補遺

本論で中心となった2つの関数 $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ はディリクレ・ベータ関数 $\beta(x,y)$ を用いて次式で表された。

$$v_c(x,y) = \frac{1}{2} \left[Im \left\{ \beta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} + Im \left\{ \beta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right]$$
(2.4c')

$$u_{s}(x,y) = \frac{1}{2} \left[Re\left\{ \beta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} - Re\left\{ \beta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right]$$
(2.4s')

1 $\eta(x,y)$ の場合

本論の議論は、(2.4c'), (2.4s') 中の関数をディリクレ・イータ関数 $\eta(x,y)$ に置換しても成り 立つ。即ち、

$$v_c(x,y) = \frac{1}{2} \left[Im \left\{ \eta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} + Im \left\{ \eta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right]$$
($\eta.c'$)

$$u_{s}(x,y) = \frac{1}{2} \left[Re\left\{ \eta\left(\frac{1}{2} - x - iy\right) \right\} - Re\left\{ \eta\left(\frac{1}{2} + x + iy\right) \right\} \right] \qquad (\eta.s')$$

但し、

$$\eta(z) = \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} e^{-z \log(2r+1)} = \frac{1}{1^z} - \frac{1}{2^z} + \frac{1}{3^z} - \frac{1}{4^z} + - \cdots \qquad Re(z) > 0$$

これらを用いて $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ の高さ0の等高線を描いたところ、次のようになった。



青点は自明な解であり、これらは(±8.69593,0),(±10.4734,0), … と x 軸上に無数 に存在する。

赤点は $v_c = u_s = 0$ の非自明な解で(±6.01956,±1.19483)の1組4個が存在する。これらは双曲線と放物線の境界付近、即ち、原点の周辺に存在する。従って、この4個以外に非自明な解は存在しない。これらは臨界領域外であるから、リーマン予想は成立することになる。

2 $\zeta(x,y)$ の場合

本論の議論は、これらの式中の関数をリーマン・ゼータ関数 $\zeta(x,y)$ に置換しても成り立つ。 即ち、

$$v_c(x,y) = \frac{1}{2} \left[Im \left\{ \zeta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} + Im \left\{ \zeta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right]$$
(ζ.c')

$$u_{s}(x,y) = \frac{1}{2} \left[Re\left\{ \zeta \left(\frac{1}{2} - x - iy \right) \right\} - Re\left\{ \zeta \left(\frac{1}{2} + x + iy \right) \right\} \right] \qquad (\zeta.s')$$

これらを用いて $v_c(x,y)$, $u_s(x,y)$ の高さ0の等高線を描いたところ、次のようになった。



青点は自明な解であり、これらは (±18.5678,0), (±20.4924,0), … と x 軸上に無数 に存在する。

赤点は $v_c = u_s = 0$ の非自明な解で(±8.49059,±4.51058),(±12.6627,±2.58053) (±15.9781,±0.679408)の3組12個存在する。これらは双曲線と放物線の境界付近、 即ち、原点の周辺に存在する。従って、この12個以外に非自明な解は存在しない。これらは 臨界領域外であるから、リーマン予想は成立することになる。

2023.08.30

河野 和 広島市

宇宙人の数学