Euler-Maclaurinの和公式の一般化

黒木 玄

2017年7月24日作成*

概要

論文 [1] では、実数直線上の確率分布に対して、Bernoulli 多項式の一般化が構成されている。しかし、その論文では、Euler-Maclaurin の和公式の一般化については、未解決であるとしている ([1]、Remark 4)。このノートでは彼らが構成した Bernoulli 多項式の一般化を用いて、Euler-Maclaurin の和公式を一般化する。

目次

1	Bernoulli 多項式の一般化		1
	1.1	Bernoulli 多項式	1
	1.2	実数直線上の確率分布・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・	3
	1.3	Bernoulli 多項式の一般化	5
	1.4	一般化された Bernoulli 多項式の特徴付け	6
2	Euler-Maclaurin の和公式の一般化		
	2.1	Taylor の定理	9
	2.2	Euler-Maclaurin の和公式	.(
	2.3	一般化された Euler-Maclaurin-Taylor の公式	C

1 Bernoulli 多項式の一般化

この節では Borwein-Calkin-Manna 2009 [1] に基いて, 実数直線 ℝ 上の確率分布に対する Bernoulli 多項式の一般化を構成する.

1.1 Bernoulli 多項式

読者の便のために、一般化する前の Bernoulli 多項式について説明しておこう. Bernoulli 多項式 $B_n(x), n=0,1,2,\ldots$ は次の母函数表示によって定義される:

$$\frac{ze^{xz}}{e^z - 1} = \sum_{n=0}^{\infty} B_n(x) \frac{z^n}{n!}.$$

^{*2017}年7月24日(Ver.0.01):作成.

たとえば

$$B_0(x) = 1,$$

$$B_1(x) = x - \frac{1}{2},$$

$$B_2(x) = x^2 - x + \frac{1}{6},$$

$$B_3(x) = x^3 - \frac{3}{2}x^2 + \frac{1}{2}x,$$

$$B_4(x) = x^4 - 2x^3 + x^2 - \frac{1}{30},$$

$$B_5(x) = x^5 - \frac{5}{2}x^4 + \frac{5}{3}x^3 - \frac{1}{6}x,$$

$$B_6(x) = x^6 - 3x^5 + \frac{5}{2}x^4 - \frac{1}{2}x^2 + \frac{1}{42}.$$

 $B_n(0)$ は Bernoulli 数と呼ばれている. $B_n(x)$ の母函数表示で x=0 とおいて z/2 を足すと,

$$\frac{z}{e^z - 1} + \frac{z}{2} = \frac{z}{2} \frac{e^{z/2} + e^{-z/2}}{e^{z/2} - e^{-z/2}}$$

と z に関する奇函数になることから, n が 3 以上の奇数のとき Bernoulli 数 $B_n(0)$ が 0 になることがわかる.

Bernoulli 多項式の母函数表示を用いて次の公式を示すことができる:

$$B'_n(x) = nB_{n-1}(x),$$

 $B_n(x+h) = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} B_k(x) h^{n-k}.$

これらの公式より、Bernoulli 多項式の計算は、Bernoulli 数の計算に帰着することがわかる. それらの公式の証明は以下の計算を見れば得られる:

$$\frac{d}{dx}\frac{ze^{xz}}{e^z - 1} = z\frac{ze^{xz}}{e^z - 1}, \qquad z\frac{z^{n-1}}{(n-1)!} = n\frac{z^n}{n!},$$

$$\frac{ze^{(x+h)z}}{e^z - 1} = \frac{ze^{xz}}{e^z - 1}e^{hz} = \sum_{k,l=0}^{\infty} \frac{B_k(x)h^lz^{k+l}}{k!l!} = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\sum_{k=0}^n \binom{n}{k}B_k(x)h^{n-k}\right)\frac{z^n}{n!}.$$

このようにして証明される上の公式は形式的には次のようにして得られる:

- (1) B^n を B で微分した後に B^{n-1} を $B_{n-1}(x)$ で置き換える.
- (2) 二項定理を用いて $(B+h)^n$ を展開した後に B^k を $B_k(x)$ で置き換える.

これはどうしてだろうか? この疑問は以下の節で解説する [1] の構成によって解消される

¹すぐに答えを知りたい人は第1.4節を参照せよ.

1.2 実数直線上の確率分布

この節では後の節で用いる実数直線上の確率分布の記号法を定める. $\mathbb R$ 上の確率測度を μ と書き、その累積分布函数を F(x) と書き、そのモーメント母函数を M(z) と書く. 詳し くは以下を参照せよ 2 .

 μ は \mathbb{R} 上の確率測度 (確率分布) であるとする.

確率測度の例として以下を知っておけばこのノートを読むには十分である3.

(1) $\int_{\mathbb{R}} \varphi(x) d\mu(x) = \varphi(0)$. このような μ は原点に台を持つデルタ分布と呼ばれる. Dirac のデルタ超函数の記号を用いて $d\mu(x) = \delta(x) dx$ と書くこともある:

$$\int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \, d\mu(x) = \int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \delta(x) \, dx = \varphi(0).$$

この確率測度は、xの値が確率1で0になるような確率分布を表現している.

(2) $w_i \ge 0$, $\sum_i w_i = 1$ であるとし, a_i は任意の実数列であるとする. このとき

$$d\mu(x) = \sum_{i} w_i \delta(x - a_i) dx$$

によって、離散的確率測度 μ を定めることができる. すなわち

$$\int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \, d\mu(x) = \sum_{i} w_{i} \varphi(a_{i}).$$

例えば i は 0,1 を動き, $a_0 = 0$, $a_1 = 1$, $w_0 = w_1 = 1/2$ のとき

$$\int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \, d\mu(x) = \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} \varphi(x) (\delta(x) + \delta(x - 1)) \, dx = \frac{\varphi(0) + \varphi(1)}{2}.$$

この確率測度は, x の値がそれぞれお確率 1/2 で 0 または 1 にになる確率分布を表現している. この確率分布をこのノートでは仮に**コイン投げ分布**と呼ぶことにする.

(3) $\rho(x)$ が非負 Lebesgue 可測函数で $\int_{\mathbb{R}} \rho(x) \, dx = 1$ を満たすとき, $d\mu(x) = \rho(x) \, dx$ に よって確率測度 μ が定義され, $\rho(x)$ は μ の確率密度函数と呼ばれる. このとき

$$\int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \, d\mu(x) = \int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \rho(x) \, dx.$$

この確率測度は x の値が $a \le x \le b$ となる確率が $\int_a^b \rho(x) dx$ であるような確率分布を表現している. 例えば、標準正規分布は確率密度函数

$$\rho(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-x^2/2}$$

で与えられ, [0,1] 区間上の一様分布は確率密度函数

$$\rho(x) = \begin{cases} 1 & (x \in [0, 1]) \\ 0 & (x \notin [0, 1]) \end{cases}$$

によって与えられる.

²この部分節で解説されている概念と記号法に慣れている読者はこの部分節をとばして先に進んでよい. ³以下の例を知っていれば測度論について知っている必要はない.

確率測度 μ の累積分布函数 F(x) は次のように定義される:

$$F(x) = \int_{(-\infty, x]} d\mu(x).$$

例えば μ が原点に台を持つデルタ分布のとき

$$F(x) = \begin{cases} 0 & (x < 0) \\ 1 & (x \ge 0). \end{cases}$$

 μ が確率密度函数 $\rho(x)$ で与えられている場合には

$$F(x) = \int_{-\infty}^{x} \rho(y) \, dy.$$

例えば μ が [0,1] 区間上の一様分布のとき

$$F(x) = \begin{cases} 0 & (x < 0) \\ x & (x \in [0, 1]) \\ 1 & (x > 1). \end{cases}$$

さらに μ がコイン投げ分布の場合には

$$F(x) = \begin{cases} 0 & (x < 0) \\ 1/2 & (0 \le x < 1) \\ 1 & (1 \le x). \end{cases}$$

これ以後ずっと、確率測度 μ は、任意の非負の整数 n に対して

$$\int_{\mathbb{R}} |x|^n \, d\mu(x) < \infty$$

を満たしていると仮定する. このとき確率測度 μ の n 次のモーメント M_n が

$$M_n = \int_{\mathbb{D}} x^n \, d\mu(x)$$

によって定義される. $M_0=1$ であり, M_1 は確率分布 μ の平均もしくは期待値と呼ばれる 4 . モーメント母函数 M(z) が

$$M(z) = \sum_{n=0}^{\infty} M_n \frac{z^n}{n!}$$

と定義される. 収束半径が 0 の場合には z の形式べき級数とみなす. $M_0=1$ より, モーメント母函数の逆数 1/M(z) も z の形式べき級数とみなせる. べき級数として収束する場合に, モーメント母函数は

$$M(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{xz} \, d\mu(x)$$

とも書ける. 大抵の場合, この公式でモーメント母函数が計算される.

 $^{^4}$ 分散は $M_2 - M_1^2$ によって得られる.

注意 1.1. 確率論におけるモーメント母函数 M(z) は統計力学における分配函数に対応する数学的対象である. $z=-\beta$ と書き, M(z) を $Z(\beta)$ と書くと,

$$Z(\beta) = \int_{\mathbb{R}} e^{-\beta x} d\mu(x).$$

このように書けば、統計力学における記号法との対応が付け易いだろう. β は物理的には絶対温度の逆数であり、逆温度と呼ばれる. 分配函数は Boltzmann 因子 $e^{-\beta x}$ でベースになる確率分布 μ を変形するために使われる. そのときベースになる確率分布 μ はミクロカノニカル分布と呼ばれ、Boltzmann 因子で変形された確率分布はカノニカル分布と呼ばれる. カノニカル分布の導出に関する詳しい解説については、筆者による解説ノート [2] を参照せよ.

例えば μ が原点に台を持つデルタ分布の場合には

$$M(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{xz} \delta(x) \, dx = 1$$

となり, *μ* が [0,1] 区間上の一様分布の場合には

$$M(z) = \int_0^1 e^{xz} dx = \left[\frac{e^{xz}}{z}\right]_{x=0}^{x=1} = \frac{e^z - 1}{z}$$

となり、Bernoulli 数の母函数の逆数に一致する. さらに μ がコイン投げ分布の場合には

$$M(z) = \frac{e^{0z} + e^{1z}}{2} = \frac{1 + e^z}{2}.$$

次の節で、原点に台を持つデルタ分布には多項式達 x^n が対応し、[0,1] 区間上の一様分布には Bernoulli 多項式達 $B_n(x)$ が対応することが説明される. コイン投げ分布に対応する多項式達は Euler 多項式達と呼ばれている.

1.3 Bernoulli 多項式の一般化

前節で定めたように μ は \mathbb{R} 上の確率測度であるとし, F(x) はその累積分布函数であるとし, M(x) はそのモーメント母函数であるとする.

定義 1.2 (一般化された Bernoulli 多項式). 次の母函数表示で一般化された Bernoulli 多項式 $P_n(x)$ を定める:

$$\frac{e^{xz}}{M(z)} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) \frac{z^n}{n!}.$$

 $M(0) = 1 \, \text{$\downarrow$} \, \mathcal{V} \, P_0(x) = 1 \, \text{\downarrow} \, \text{\downarrow}$

例 1.3 (Bernoulli 多項式). μ が [0,1] 区間上の一様分布のとき、そのモーメント母函数 M(z) は

$$M(x) = \int_0^1 e^{xz} dx = \frac{e^z - 1}{z}$$

となるので、一般化された Bernoulli 多項式 $P_n(x)$ は

$$\frac{ze^{xz}}{e^z - 1} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) \frac{z^n}{n!}$$

によって定められる. これは Bernoulli 多項式の定義に一致する. すなわち, [0,1] 区間上の一様分布に対応する一般化された Bernoulli 多項式は Bernoulli 多項式に一致する.

例 1.4 (x^n **).** μ が原点に台を持つデルタ分布のとき、すなわち $d\mu(x) = \delta(x) dx$ のとき、モーメント母函数は M(x) = 1 となるので、

$$\frac{e^{xz}}{M(x)} = e^{xz} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \frac{z^n}{n!}$$

より $P_n(x) = x^n$ となる. すなわち x^n は原点に台を持つデルタ分布に対応する一般化された Bernoulli 多項式になっている.

例 1.5 (Euler 多項式). μ がコイン投げ分布のとき、すなわち $d\mu(x)=(1/2)(\delta(x)+\delta(x-1))$ dx のとき、対応する一般化 Bernoulli 多項式は $E_n(x)$ と書かれ、Euler 多項式と呼ばれる.この場合にモーメント母函数は $M(z)=(1+e^z)/2$ になるので Euler 多項式 $E_n(x)$ は

$$\frac{2e^{xz}}{1+e^z} = \sum_{n=0}^{\infty} E_n(x) \frac{z^n}{n!}$$

によって定義される.

注意 1.6. もしも $e^{xz}/M(z)$ がすべての実数 x について収束していれば, $(e^{xz}/M(z)) d\mu(x)$ は確率測度になっていることに注意せよ. 実際.

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{e^{xz}}{M(z)} d\mu(x) = \frac{\int_{\mathbb{R}} e^{xz} d\mu(x)}{M(z)} = \frac{M(x)}{M(x)} = 1.$$

確率測度 $(e^{xz}/M(z))d\mu(x)$ は統計力学におけるカノニカル分布に対応している. $z=-\beta$ とおき, $M(z)=Z(\beta)$ と書くと,

$$\frac{e^{xz} d\mu(x)}{M(z)} = \frac{e^{-\beta x} d\mu(x)}{Z(\beta)}.$$

このように書けば統計力学における記号の対応を付け易いだろう。この方面に関する詳しい解説が [2] にある。物理的には β は絶対温度の逆数である。だから $z=-\beta$ に関するべき級数展開は絶対温度 ∞ における展開である。一般化された Bernoulli 多項式はカノニカル分布の高温展開によって定義されていると考えられる。

1.4 一般化された Bernoulli 多項式の特徴付け

この節でも, μ は $\mathbb R$ 上の確率測度であるとし, F(x) はその累積分布函数であるとし, M(x) はそのモーメント母函数であるとする. 確率分布 μ に対応する一般化された Bernoulli 多項式を $P_n(x)$ と表す:

$$\frac{e^{xz}}{M(z)} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) \frac{z^n}{n!}, \qquad M(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{xz} d\mu(x).$$

函数 f(x) に対して $\mathscr{A}[f](x)$ を次のように定める:

$$\mathscr{A}[f](x) = \int_{\mathbb{R}} f(x+y) \, d\mu(y).$$

 $\mathscr{A}[f]$ を f の確率測度 μ による**移動平均 (moving average)** と呼ぶ. 例えば μ が原点に台を持つデルタ分布のとき

$$\mathscr{A}[f](x) = \int_{\mathbb{R}} f(x+y)\delta(y) \, dy = f(x)$$

となり、 Ø は単なる恒等写像になる.

例えば、μ が [0,1] 区間上の一様分布ならば

$$\mathscr{A}[f](x) = \int_0^1 f(x+y) \, dy = \int_x^{x+1} f(x') \, dx'$$

となり、 $\mathscr{A}[f]$ は f の幅1の区間にわたる前方移動平均になる.

さらに μ がコイン投げ分布ならば、 すなわち $d\mu(x) = (1/2)(\delta(x) + \delta(x-1)) dx$ ならば

$$\mathscr{A}[f](x) = \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} f(x+y)(\delta(y) + \delta(y-1)) \, dy = \frac{f(x) + f(x+1)}{2}$$

となり、 $\mathscr{A}[f]$ は f の離散的な前方移動平均になる.

補題 1.7. 作用素 $\mathscr A$ は x^n を n 次のモニック多項式に移す. ゆえに $\mathscr A$ の多項式全体の空間の線形自己同型を与える. さらに $\mathscr A$ は微分作用素 d/dx や差分作用素 $f(x)\to f(x+h)$ と可換である.

証明. 作用素 🛭 は多項式を多項式に移す. なぜならば

$$\mathscr{A}[x^n] = \int_{\mathbb{R}} (x+y)^n \, d\mu(y) = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} x^k \int_{\mathbb{R}} y^{n-k} \, d\mu(y) = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} M_{n-k} x^k.$$

この公式より、移動平均 $\mathscr A$ はモニックな n 次多項式をモニックな n 次多項式に移すことがわかる. したがって、 $\mathscr A$ の多項式函数への制限は、多項式全体の空間の線形自己同型を与える.

 \mathscr{A} は d/dx と可換であることは次のようにして確かめられる:

$$\frac{d}{dx}\mathscr{A}[f](x) = \frac{d}{dx} \int_{\mathbb{R}} f(x+y) \, d\mu(y) = \int_{\mathbb{R}} f'(x+y) \, d\mu(y) = \mathscr{A}[f'](x).$$

$$\mathscr{A}[f(x+h)] = \int_{\mathbb{R}} f((x+y)+h) \, d\mu(y) = \int_{\mathbb{R}} f((x+h)+y) \, d\mu(y) = \mathscr{A}[f](x+h).$$

以上によって上の補題が成立していることがわかった.

定理 1.8 (一般化された Bernoulli 多項式の特徴付け). 一般化された Bernoulli 多項式 $P_n(x)$ は次の条件によって一意に特徴付けられる.

$$\mathscr{A}[P_n(x)] = x^n.$$

証明. 上の補題 1.7 より、 \mathscr{A} は多項式全体の空間の線形自己同型を定めるので、もしも $P_n(x)$ が $\mathscr{A}[P_n(x)] = x^n$ という条件を満たすならばその条件で $P_n(x)$ は一意に特徴付けられる。

$$\mathscr{A}\left[\frac{e^{xz}}{M(z)}\right] = \frac{1}{M(z)} \int_{\mathbb{R}} e^{(x+y)z} d\mu(y) = \frac{e^{xz}}{M(z)} \int_{\mathbb{R}} e^{yz} d\mu(y) = e^{xz}.$$

両辺を z に関して展開すれば $\mathscr{A}[P_n(x)] = x^n$ が成立していうことがわかる.

系 1.9. 一般化された Bernoulli 多項式は以下を満たす:

$$P'_n(x) = nP_{n-1}(x),$$

 $P_n(x+h) = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} P_k(x) h^{n-k}.$

証明. 補題 1.7 より、 \mathscr{A} は d/dx と可換なので、

$$\mathscr{A}[P'_n(x)] = \frac{d}{dx} \mathscr{A}[P_n(x)] = \frac{d}{dx} x^n = nx^{n-1} = \mathscr{A}[nP_{n-1}(x)].$$

 \mathscr{A} は多項式全体の空間の線形自己同型なので $P'_n(x) = nP_{n-1}(x)$. 後者の公式を示そう. 二項展開より,

$$(x+h)^n = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} x^k h^{n-k}.$$

必 が差分作用素 f(x) \mapsto f(x+h) と可換なことから、二項展開の公式中の $(x+h)^n$ 、 x^k をそれぞれ $P_n(x+h)$, $P_k(x)$ で置き換えた公式も成立することがわかる.

系 1.10. 一般化された Bernoulli 多項式 $P_n(x)$ 達は以下の条件によって帰納的に一意に特徴付けられる: $n \ge 1$ のとき,

$$P_0(x) = 1,$$
 $P'_n(x) = nP_{n-1}(x),$ $\int_{\mathbb{R}} P_n(x) d\mu(x) = 0.$

証明. $P_0(x)=1,\ P_n'(x)=nP_{n-1}(x)$ が成立することはすでに示されている。 さらに $\mathscr{A}[P_n(x)]=x^n$ は $n\geq 1$ のとき x=0 で 0 になることから, $\int_{\mathbb{R}}P_n(x)\,d\mu(x)=0$ となりこともわかる。

 $P_n'(x) = nP_{n-1}(x)$ より、 $P_n(x)$ は $P_{n-1}(x)$ から積分定数を除いて一意に決定される. そして、その積分定数は $\int_{\mathbb{R}} P_n(x) d\mu(x) = 0$ という条件から一意に決定される. ゆえに、 $P_0(x)$ からそれらの条件によってすべての $P_n(x)$ 達が帰納的に一意に決定される.

系 1.10 は一般化された Euler-Maclaurin の和公式の導出で使われる.

2 Euler-Maclaurin の和公式の一般化

この節では、Taylorの定理と Euler-Maclaurinの定理の一般化を確立する. μ は \mathbb{R} 上の確率分布であり、F(x) はその累積分布函数であり、M(x) はそのモーメント母函数であり、 $P_n(x)$ はそれに対応する一般化された Bernoulli 多項式であるとする。 函数 f(x) は十分に滑らかであり、遠方での増大度も大き過ぎないと仮定する。 2.1. Taylor の定理 9

2.1 Taylor の定理

Taylor の定理は以下のようにして証明される. 積分型平均値の定理より、

$$f(x+h) = f(x) + \int_0^h f'(x+y_1) \, dy_1.$$

この公式の f, h, y_1 を f', y_1, y_2 で置き換えた結果を右辺の積分の中に代入すると,

$$f(x+h) = f(x) + hf'(x) + \int_0^h dy_1 \int_0^{y_1} f''(x+y_2) dy_2.$$

同じことを再度繰り返すと

$$f(x+h) = f(x) + hf'(x) + \frac{h^2}{2}f''(x) + \int_0^h dy_1 \int_0^{y_1} dy_2 \int_0^{y_2} f''(x+y_3) dy_3.$$

同様の操作を繰り返すことによって次が得られる:

$$f(x+h) = f(x) + hf'(x) + \dots + \frac{h^{n-1}}{(n-1)!} f^{(n-1)}(x) + R_n,$$

$$R_n = \int_0^h dy_1 \int_0^{y_1} dy_2 \dots \int_0^{y_{n-1}} f^{(n)}(x+y_n) dy_n.$$

剰余項 R_n は、積分の順序を y_n が一番最後になるように変え、 y_1, \ldots, y_{n-1} による積分を実行し、 y_n を y に置き換えることによって、

$$R_n = \int_0^h \frac{(h-y)^{n-1}}{(n-1)!} f^{(n)}(x+y) \, dy$$

と表されることもわかる. 以上の結果を積分剰余項型の Taylor の定理と呼ぶことにする. すぐ上の剰余項の形は部分積分を繰り返すことによっても導出可能である. 実際, R_n が すでに上の形をしているならば,

$$-\frac{d}{dy}\frac{(h-y)^n}{n!} = \frac{(h-y)^{n-1}}{(n-1)!}$$

を用いた部分積分によって,

$$R_n = \left[-\frac{(h-y)^n}{n!} f^{(n)}(x+y) \right]_{y=0}^{y=h} + \int_0^h \frac{(h-y)^n}{n!} f^{(n+1)}(x+y) \, dy$$
$$= \frac{h^n}{n!} f^{(n)}(x) + \int_0^h \frac{(h-y)^n}{n!} f^{(n+1)}(x+y) \, dy.$$

この結果を使うことによっても、積分型剰余項型の Taylor の定理を帰納的に証明することができる.

10 参考文献

- 2.2 Euler-Maclaurin の和公式
- 2.3 一般化された Euler-Maclaurin-Taylor の公式

参考文献

- [1] Borwein, Jonathan M., Calkin, Neil J., and Manna, Dante. Euler-Boole Summation Revisited. Amer. Math Monthly, Vol. 116, Issue 5, 2009, pp. 387–412. https://scholar.google.co.jp/scholar?cluster=1525847545977276960
- [2] 黒木玄. Kullback-Leibler 情報量と Sanov の定理. 私的ノート 2016, 2017, 73 pages. https://genkuroki.github.io/documents/20160616KullbackLeibler.pdf