

複素フーリエ級数

今日の目標

複素関数の内積 .

来週

複素フーリエ級数について理解し , 簡単な関数について級数展開する .

デルタ関数

フーリエ変換 .

先週の話

複素フーリエ級数を知り , その準備として , 複素数の計算 (かけざん) の復習をした .

1.6 複素フーリエ級数

周期 2π に関数 $f(x)$ に対する複素フーリエ級数

$$f(x) \sim \sum_{-\infty}^{\infty} c_n e^{inx} = \cdots + c_{-3} e^{-3ix} + c_{-2} e^{-2ix} + c_{-1} e^{-ix} + c_0 + c_1 e^{ix} + c_2 e^{2ix} + c_3 e^{3ix} + \cdots$$

$$c_n = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(x) e^{-inx} dx$$

$$e^{inx} = \cos(nx) + i \sin(nx) : \text{オイラーの公式}$$

$$\implies e^{-inx} = \cos(-nx) + i \sin(-nx) = \cos(nx) - i \sin(nx)$$

$$\begin{cases} e^{inx} &= \cos(nx) + i \sin(nx) \\ e^{-inx} &= \cos(nx) - i \sin(nx) \end{cases}$$

$\implies \cos nx, \sin nx$ を e^{inx}, e^{-inx} で表現してみる .

$$\begin{cases} \cos nx &= \frac{1}{2}(e^{inx} + e^{-inx}) \\ \sin nx &= \frac{1}{2i}(e^{inx} - e^{-inx}) \end{cases}$$

a_n, b_n と c_n の関係 (複素フーリエ級数とフーリエ級数の関係) を求める (教科書とは逆方向で説明を試みる .)

$$\begin{aligned}
f(x) &\sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx) \\
&= \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ a_n \frac{1}{2} (e^{inx} + e^{-inx}) + b_n \frac{1}{2i} (e^{inx} - e^{-inx}) \right\} \\
&= \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{a_n}{2} + \frac{b_n}{2i} \right) e^{inx} + \left(\frac{a_n}{2} - \frac{b_n}{2i} \right) e^{-inx} \right\}
\end{aligned}$$

ここで

$$\begin{aligned}
c_n \left(\frac{a_n}{2} + \frac{b_n}{2i} \right) &= \frac{1}{2} (a_n - ib_n) \\
c_{-n} \left(\frac{a_n}{2} + \frac{b_n}{2i} \right) &= \frac{1}{2} (a_n + ib_n)
\end{aligned}$$

とおくと、

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (c_n e^{inx} + c_{-n} e^{-inx}) = c_0 + \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{inx}$$

と書ける。

なぜわざわざ複素フーリエ級数が：複素フーリエ係数の意味

(このような疑問に教科書は、あたりまえすぎてなのか、答えてくれない。もちろん正確な解答があるわけではないが、各自で納得のいく回答ができるようにしておく)

必要なパラメータの個数。 $f(x)$ を有限の個数の基底ベクトルで表現することを試みた場合。

フーリエ級数では $a_0, a_1, a_2, \dots, a_n, b_1, b_2, \dots, b_n$ という $2n+1$ 個のパラメータ。

複素フーリエ級数では $c_{-n}, \dots, c_{-2}, c_{-1}, c_0, c_1, c_2, \dots, c_n$ という $2n+1$ 個のパラメータ。

パラメータの個数はあっているように思うが、各 c_i は複素数で、2つの実数からなる、したがって複素フーリエ級数では $2(2n+1)$ 個のパラメータが必要になる。しかし、よくみると c_i と c_{-i} は複素共役の関係にあるので、 c_i がわかれば c_{-i} もわかる。したがって、半分は情報をもっていない。

a_n は $\cos nx$ (偶関数, 周期 $2\pi/n$), b_n は $\sin nx$ (奇関数, 周期 $2\pi/n$) の係数 (それぞれの周波数成分の重み) であった。したがって任意の関数 $f(x)$ を表現する際、フーリエ級数は、もちろんとびとびの周期信号 (周波数) ごとに分解して表現するのだが、さらに偶関数成分と奇関数成分に分解して表現している。

一方 c_n は $e^{inx} = \cos(nx) + i \sin(nx)$ の係数であり、周期 $2\pi/n$ の成分をまとめて表現している。ただし c_{-n} もある。これは $e^{-inx} = \cos(nx) - i \sin(nx)$ の係数であり、これも周期 $2\pi/n$ の成分である。せつかくまとめたのに、 n が $-\infty$ まで走り、表現が冗長になっているようにみえる。これはなぜか。

$c_n e^{inx}$ の (複素数 \times 複素数) の無限個の和が実数 $f(x)$ になっている。そもそも $e^{inx} = \cos nx + i \sin nx$ に複素数 c_n を掛けることはどういう意味があるのか。 e^{inx} は絶対値 1 の正弦波であるので、この振幅を $|c_n|$ 倍して位相を $\theta = \arg(c_n)$ だけ進めていると解釈できる。ここで $\theta = \arg(c_n)$ は $c_n = a + ib$ とすると、 $\tan b/a = \theta$ を満たす θ のこと。つまり、 $c_n e^{inx}$ は $|c_n| e^{i(nx + \arg(c_n))}$ 。そ

それぞれの c_n は基本周期 $2\pi/n$ の周波数成分の位相と振幅の大きさを示している。 c_n と c_{-n} は共役関係にあり、したがって和をとると虚数成分はキャンセルされる。

$$c_n e^{inx} = c_n (\cos nx + i \sin nx), \quad c_{-n} e^{-inx} = c_n (\cos nx - i \sin nx)$$

c_n, c_{-n} も複素数なので、これを a_n, b_n を使って実数で表現する。

$$c_n e^{inx} = c_n (\cos nx + i \sin nx) = \frac{1}{2} (a_n - ib_n) (\cos nx + i \sin nx) = \frac{1}{2} (a_n \cos nx + b_n \sin nx + i(a_n \sin nx - b_n \cos nx))$$

$$c_{-n} e^{-inx} = c_{-n} (\cos nx - i \sin nx) = \frac{1}{2} (a_n + ib_n) (\cos nx - i \sin nx) = \frac{1}{2} (a_n \cos nx + b_n \sin nx) - i(a_n \sin nx - b_n \cos nx)$$

したがって、

$$c_n e^{inx} + c_{-n} e^{-inx} = a_n \sin nx + b_n \cos n$$

となり実数成分しか残らない。

フーリエ級数とは何だったか

任意の関数 $f(x)$ を 基底ベクトル の線形結合で表現。

複素フーリエ級数の基底 (教科書 p.26)

$$\{\dots, e^{-3ix}, e^{-2ix}, e^{-ix}, 1, e^{ix}, e^{i2x}, e^{i3x}, \dots\}$$

1.5 ベクトルと関数：内積と直交基底

基底が直交していると、 $f(x)$ を表現する際、各基底の成分(係数)は基底ベクトルと内積をとったものなる。ただし基底ベクトルが直交していないといけない。→直交しているのか。→直交しているかどうかは内積を求めればよい。→内積はどう定義していたか。→複素数の内積は、一方を複素共役をとる。

復習：ベクトルの内積

$$\mathbf{X} = [f_1, f_2, \dots, f_n], \quad \mathbf{Y} = [g_1, g_2, \dots, g_n] \text{ とすると}$$

内積：

$$(\mathbf{X}, \mathbf{Y}) = f_1 g_1 + f_2 g_2 + \dots + f_n g_n = \sum_{k=1}^n f_k g_k$$

直交：

$$(\mathbf{X}, \mathbf{Y}) = 0$$

自分自身との内積：

$$\|\mathbf{X}\|^2 = (\mathbf{X}, \mathbf{X}) = \sum_{k=1}^n f_k^2 \implies \text{ベクトルの長さの2乗}$$

このままでは f_k が複素数をとるとき (例えば $f_k = i$ のとき) $\|\mathbf{X}\|^2$ が負や複素数になってしまう。

複素ベクトルの内積

$$(\mathbf{X}, \mathbf{Y}) = \sum_{k=1}^n f_k \overline{g_k}$$

とする。なぜかという、自分自身と内積をとったとき、実数にしたいから。- は複素共役をとる操作。複素共役： $i \rightarrow -i$ とおく。こうすれば

$$\|X\|^2 = (X, Y) = \sum_{k=1}^n f_k \overline{f_k} = \sum_{k=1}^n |f_k|^2 \geq 0 \text{ (常に非負)}$$

$$(\alpha X, Y) = \alpha(X, Y), (X, \alpha Y) = \overline{\alpha}(X, Y)$$

$$(Y, X) = \sum_{k=1}^n g_k \overline{f_k} = \overline{\sum_{k=1}^n f_k \overline{g_k}} = \overline{(X, Y)}$$

順を入れ替えると複素共役となる。

例： $f = (i, i, i), g = (1, 1, 1)$ のとき、

$$(f, g) = 3i, (g, f) = -3i$$

複素関数の内積

ある区間 $[a, b]$ において複素数値の関数 f, g に対して、次のような積分によって決まる複素数を (f, g) と表し、 f と g の内積と呼ぶ。

$$(f, g) = \int_a^b f(x) \overline{g(x)} dx = \overline{\int_a^b g(x) \overline{f(x)} dx} = (g, f)$$

直交性

例： e^{-i3x} と e^{ix} が区間 $-\pi < x < \pi$ で直交していることを示す。

(内積 $(e^{-i3x}, e^{ix}) = \int_{-\pi}^{\pi} e^{-i3x} e^{-ix} dx = 0$ を示せばいい。)

$$\begin{aligned} (e^{-i3x}, e^{ix}) &= \int_{-\pi}^{\pi} e^{-i3x} e^{-ix} dx = \int_{-\pi}^{\pi} e^{-i4x} dx \\ &= \int_{-\pi}^{\pi} \{\cos 4x - i \sin 4x\} dx \\ &= 2 \int_0^{\pi} \cos 4x dx \\ &= 2 \cdot \frac{1}{4} [\sin 4x]_0^{\pi} \\ &= 0 \end{aligned}$$

一般の $n, m, n \neq m$ の場合も、上のような計算になることは簡単に確かめることができる。

例：基底のノルム。 e^{-i3x} の区間 $-\pi < x < \pi$ でのノルムを求める。

$$\begin{aligned} (e^{-i3x}, e^{-i3x}) &= \int_{-\pi}^{\pi} e^{-i3x} e^{i3x} dx = \int_{-\pi}^{\pi} e^0 dx = \int_{-\pi}^{\pi} dx \\ &= 2\pi \end{aligned}$$

一般の場合も、上のような計算になることは分かる。