Chapter 10

傅立叶级数和傅立叶变换

10.1 傅立叶级数

我们在微积分中学过,周期函数可以进行傅立叶级数分解。不妨设 $f(x) = f(x+2\pi)$ 是定义在实数域内的 2π 周期函数。这里周期的大小不重要。傅立叶定理说的是我们可以将 f(x) 写为无穷级数的形式

$$f(x) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n e^{inx}$$
 (10.1)

其中 c_n 是复数,

$$c_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x)e^{-inx}dx$$
 (10.2)

且对于 n > 0:

$$c_n = \frac{a_n - ib_n}{2}, \qquad c_{-n} = \frac{a_n + ib_n}{2}, \qquad c_0 = a_0$$
 (10.3)

且 a_0, a_n, b_n 为实数。换句话说 $c_n = c_{-n}^*$ 。代人(10.1)后得到

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

$$= a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{(a_n - ib_n)}{2} (\cos(nx) + i\sin(nx)) + \frac{(a_n + ib_n)}{2} (\cos(nx) - i\sin(nx)) \right]$$

$$= a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx) \right]$$
(10.4)

这是大家更为熟悉的傅立叶级数分解。关于傅立叶分解的证明,需要用到实变函数的知识,或者是本节后面给出的较为繁琐的证明。但是,**假如** f(x)

能被解析延拓为复解析函数的话,我们借助解析函数的方法,从洛朗级数出发去理解傅立叶级数。必须指出的是,这个假设只是出于理解方便做的约束,完整的傅立叶定理是无需这个假设的。

我们假设 2π 周期函数 f(x) 可以延拓为复解析函数 f(z),且具有同样的周期,

$$f(z) = f(z + 2\pi) \tag{10.5}$$

其解析区域位于复平面上的一个包含实轴的无穷长带状区域(实际的解析 区域可能更大,但对我们的讨论不重要),见图 Figure 10.1左。

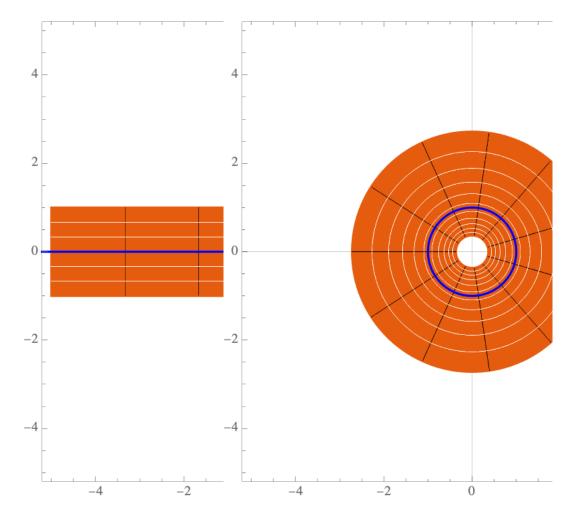


Figure 10.1: 带状区域被映射到环域。

如果我们做一个变量替换,

$$w = e^{iz}, \qquad z = \frac{\ln w}{i} \tag{10.6}$$

则左侧到带状区域并映射到右侧到环域,而 z 平面的实轴被映射到 w 平面的单位圆。我们有如下定理:

定理 42 复平面上在包含实轴的水平带状区域上的 2π 周期解析函数 f(z) 与 w 平面上的包含单位圆周的环域上的解析函数 g(w) 有一一对应关系,

$$f(z) = g(w), w = e^{iz}$$
 (10.7)

证明 15 首先, 给定一个 g(w), 我们证明(10.7)中定义的 f(z) 是 z 平面上的 2π 周期函数, 这可由下式得到

$$f(z) = g(e^{iz}) = g(e^{i(z+2\pi)}) = f(z+2\pi)$$
(10.8)

接下来, 我们证明, 给定一个 $f(z) = f(z + 2\pi)$, 我们一定能找到一个对应的 g(w)。只需令

$$g(w) = f\left(\frac{\ln w}{i}\right) \tag{10.9}$$

我们还需证明如此构造的 g(w) 在包含单位圆周的环域上是解析的。但是 $\ln w$ 在负实轴上有割线,因此 g(w) 咋看并不是环域上的解析函数。幸运的 是,如果我们观察在负实轴上 g(w) 的行为,

$$g(re^{i\pi-i0+}) = f\left(\frac{\ln(re^{i\pi-i0+})}{i}\right)$$

$$= f\left(\frac{Ln(r)}{i} + \pi - 0_{+}\right)$$

$$= f\left(\frac{Ln(r)}{i} - \pi + 0_{+}\right)$$

$$= g(re^{-i\pi+i0+})$$

$$(10.10)$$

其中在倒数第二步我们应用了 f(z) 是 2π 周期函数。我们看到 g(w) 在负实轴上是连续的,因此负实轴并不是其割线。从而我们得到 g(w) 在环域上是解析的。证毕。

例子 78

$$f(z) = \frac{1}{1 + \sin^2(z)}$$

是周期为 2π 到函数,对应的 g(w) 可以写为

$$g(w) = f\left(\frac{\ln w}{i}\right)$$

$$= \frac{1}{1 + \frac{1}{(2i)^2} \left(e^{i(\ln w)/i} - e^{-i(\ln w)/i}\right)^2}$$

$$= \frac{1}{1 - \frac{1}{4} (w - 1/w)^2}$$
(10.11)

注意这个函数的奇点位于 $-1-\sqrt{2}$, $1-\sqrt{2}$, $-1+\sqrt{2}$, $1+\sqrt{2}$ 。因此 g(w)在 $-1+\sqrt{2}<|w|<1+\sqrt{2}$ 的包含单位圆周的环域上是解析的。

有了这个结果, 我们立刻可以得到(10.1)和(10.2)。我们只需注意到, 由 于 g(w) 是环域上到解析函数,因此必然存在洛朗级数展开:

$$g(w) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n w^n \tag{10.12}$$

有洛朗级数的柯西公式, 我们有

$$c_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{|w|=1} \frac{g(w)}{w^{n+1}} dw$$
 (10.13)

上式中我们选取了位于解析环域中的单位圆周作为积分围道。令 $w=e^{it}$, (10.13)可以写为

$$c_{n} = \frac{1}{2\pi i} \int_{|w|=1} \frac{f\left(\frac{\ln w}{i}\right)}{w^{n+1}} dw$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f\left(\frac{\ln e^{it}}{i}\right)}{e^{it(n+1)}} i e^{it} dt$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) e^{-int} dt$$
(10.14)

此即(10.2)。注意一般来说,洛朗展开系数间并没有关联, $c_n \neq c_{-n}^*$ 。但当

f(z) 在实轴上取实数时,关系 $c_n = c_{-n}^*$ 成立。 当 f(x) 无法解析延拓到实轴之外时,上面的证明不再适用,原因是此时在 w 平面解析环域被压缩为单位圆周,但只定义在单位圆周上的函数不 是解析函数, 因此无法作洛朗展开。

尽管如此,我们下面将看到,傅立叶定理也仍然成立。

定理 43 (傅立叶定理) 设实函数 f(x) 在 $-\pi < x < \pi$ 上只有有限个最大 值或最小值, 以及有限个不连续点, 则如下傅立叶级数

$$a_0 + \sum_{m=1}^{\infty} (a_m \cos(mx) + b_m \sin(mx))$$
 (10.15)

其中

$$a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t)dt,$$

$$a_m = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos(mt)dt$$

$$b_m = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin(mt)dt$$
(10.16)

在 x 处收敛于

$$\lim_{\varepsilon \to 0_{\perp}} \frac{f(x-\varepsilon) + f(x+\varepsilon)}{2} \tag{10.17}$$

注意在函数间断点对应的是逐点收敛,而非一致收敛。在复数表示下,傅立叶级数具有更为易记忆的形式

$$f(x) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n e^{inx}, \qquad (10.18)$$

其中

$$c_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x)e^{-inx}dx$$
 (10.19)

下面我们给出定理43的证明。

证明 16 如下证明方法基于复变函数,是柯西最早给出的。文献中通常给的是狄利克雷的证明。将(10.16)代入(10.15),得到

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t)dt + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos[m(x-t)]dt$$
 (10.20)

我们取该无穷级数的前 2N+1 项,

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t)dt + \sum_{m=1}^{N} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos[m(x-t)]dt$$

$$= \sum_{m=-N}^{N} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x)e^{im(x-t)}dt \qquad (10.21)$$

并在稍后让 $N \to \infty$ 。我们把这个有限级数分为两部分

$$U_N(x) = \sum_{m=-N}^{N} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{x} f(x)e^{im(x-t)}dt$$

$$V_N(x) = \sum_{m=-N}^{N} \frac{1}{2\pi} \int_{x}^{\pi} f(x)e^{im(x-t)}dt$$
(10.22)

我们下面将证明,

$$\lim_{N \to \infty} U_N(x) = \lim_{\varepsilon \to 0_+} \frac{1}{2} f(x - \varepsilon) , \qquad \lim_{N \to \infty} V_N(x) = \lim_{\varepsilon \to 0_+} \frac{1}{2} f(x + \varepsilon) .$$
(10.23)

为此, 我们定义函数

$$\psi(\zeta) = \frac{1}{e^{2\pi\zeta} - 1} \int_{-\pi}^{x} e^{\zeta(x-t)} f(t) dt$$
 (10.24)

这是一个关于 ζ 的解析函数,奇点在 \cdots ,-3i,-2i,-i,0,i,2i,3i, \cdots ,并且在奇点im处的留数为

$$Res(\psi, im) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{x} e^{im(x-t)} f(t)dt$$
 (10.25)

因此如果我们取一个以原点为圆心,半径为 N+1/2 的正定向圆围道 C_N ,在围道上有 $\zeta=(N+1/2)e^{i\theta}$,则根据留数定理有

$$U_N(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C_N} \psi(\zeta) d\zeta = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \zeta \psi(\zeta) d\theta.$$
 (10.26)

为了估计这个积分, 我们把之分成五部分

$$U_{N}(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{0}^{\pi/2 - 1/\sqrt{N}} \zeta \psi(\zeta) d\theta + \frac{1}{2\pi} \int_{\pi/2 - 1/\sqrt{N}}^{\pi/2 + 1/\sqrt{N}} \zeta \psi(\zeta) d\theta + \frac{1}{2\pi} \int_{\pi/2 + 1/\sqrt{N}}^{3\pi/2 - 1/\sqrt{N}} \zeta \psi(\zeta) d\theta + \frac{1}{2\pi} \int_{3\pi/2 - 1/\sqrt{N}}^{3\pi/2 + 1/\sqrt{N}} \zeta \psi(\zeta) d\theta + \frac{1}{2\pi} \int_{3\pi/2 + 1/\sqrt{N}}^{2\pi} \zeta \psi(\zeta) d\theta$$

$$= I_{1} + I_{2} + I_{3} + I_{4} + I_{5}$$

$$(10.27)$$

首先注意到在 I_1 的积分范围内,有 $Re(\zeta) > O(\sqrt{N})$ 。因此被积函数

$$\zeta\psi(\zeta) = \frac{\zeta}{e^{2\pi\zeta} - 1} \int_{-\pi}^{x} e^{\zeta(x-t)} f(t) dt \tag{10.28}$$

趋于 0。同理可证 I_5 趋于 0。再来看 I_2 。在这个区域内被积函数 $\zeta\psi(\zeta)$ 总是有限的,而 $d\theta$ 的积分限无穷小,因此也趋于零。同理也可得 I_4 趋于零。因此主要的贡献来自 I_3 。在积分区域内,有 $Re(\zeta) < -O(\sqrt{N})$,

$$\zeta\psi(\zeta) = \frac{1}{e^{2\pi\zeta} - 1} \int_{-\pi}^{x} \zeta e^{\zeta(x-t)} f(t) dt \sim -\int_{-\pi}^{x} \zeta e^{\zeta(x-t)} f(t) dt = -J_1 - J_2$$
(10.29)

其中

$$J_{1} = \int_{-\pi}^{x - \frac{1}{\ln N}} \zeta e^{\zeta(x-t)} f(t) dt$$

$$J_{2} = \int_{x - \frac{1}{\ln N}}^{x} \zeta e^{\zeta(x-t)} f(t) dt$$
(10.30)

对于 J_1 其被积函数趋于零,积分区间有限,因此 $J_1 \to 0$ 。而对于 J_2 我们作变量替换 $v = \zeta(x-t)$,

$$J_2 = \int_0^{\frac{\zeta}{\ln N}} e^v f(x - \frac{v}{\zeta}) dv$$
 (10.31)

再令 $w = e^v$,

$$J_2 = \int_1^{\exp(\frac{\zeta}{\ln N})} f(x - \frac{\ln w}{\zeta}) dw \tag{10.32}$$

在 $d\theta$ 的积分区间内, $\exp(\zeta/\ln N) \to 0$, $\ln w/\zeta \to 0$ 。因此

$$J_2 \sim \lim_{\varepsilon \to 0_+} \int_1^0 f(x - \varepsilon) dw = -\lim_{\varepsilon \to 0} f(x - \varepsilon)$$
 (10.33)

因此

$$U_N(x) = I_3 = \frac{1}{2\pi} \int_{\pi/2 + 1/\sqrt{N}}^{3\pi/2 - 1/\sqrt{N}} \lim_{\varepsilon \to 0_+} f(x - \varepsilon) d\theta$$
 (10.34)

因此

$$\lim_{N \to \infty} U_N(x) = \lim_{\varepsilon \to 0_+} \frac{1}{2} f(x - \varepsilon)$$
 (10.35)

同理可证

$$\lim_{N \to \infty} V_n(x) = \lim_{\varepsilon \to 0+} \frac{1}{2} f(x + \varepsilon) \tag{10.36}$$

定理得证。

例子 79 计算傅立叶级数表示。在 $(-\pi,\pi)$ 周期内, 函数为

$$f(x) = |\sin x|, \qquad -\pi < x < \pi$$

我们注意到这是一个 $(-\infty,\infty)$ 上的连续偶函数,因此可通过傅立叶余弦级数表示。记其傅立叶余弦级数为

$$f_c(x) = a_0 + a_1 \cos x + a_2 \cos(2x) + a_3 \cos(3x) + \cdots, \qquad (10.37)$$

则

$$a_{0} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |\sin x| dx = \frac{2}{2\pi} \int_{0}^{\pi} \sin x dx = \frac{2}{\pi} ,$$

$$a_{1} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |\sin x| \cos x dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin x \cos x dx = 0 ,$$

$$a_{2} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |\sin x| \cos(2x) dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin x \cos(2x) dx = -\frac{4}{3\pi} ,$$

$$a_{3} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |\sin x| \cos(3x) dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin x \cos(3x) dx = 0 ,$$

$$a_{4} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |\sin x| \cos(4x) dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin x \cos(4x) dx = -\frac{4}{15\pi} , \quad (10.38)$$

从前面几项可以估计,傅立叶系数在 n 很大时的与 $1/n^2$ 相关。换句话说,该函数的傅立叶系数是一个绝对收敛级数。用前 5 项可以画出图形如下:

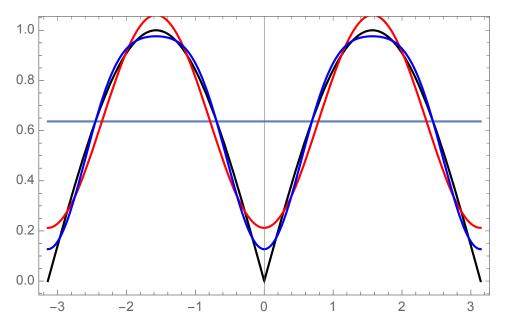


Figure 10.2: 黑色: 完整结果; 灰色: n=0; 红色:n=0,1,2,3; 蓝色:n=0,1,2,3,4,5

例子 80 计算方波的傅立叶级数表示。在 $(-\pi,\pi)$ 周期内,方波为

$$f(x) = \begin{cases} 0 & -\pi < x \le 0 \\ 1 & 0 < x < \pi \end{cases}$$

我们考虑 f(x) - 1/2 的傅立叶级数表示。显然这是一个奇函数,因此用傅立叶正弦级数表示是方便的。令

$$f_s(x) = \frac{1}{2} + b_1 \sin x + b_2 \sin(2x) + b_3 \sin(3x) + \dots = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(nx).$$
(10.39)

则傅立叶系数为

$$b_{1} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin x dx = \frac{2}{\pi}$$

$$b_{2} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin(2x) dx = 0$$

$$b_{3} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin(3x) dx = \frac{2}{3\pi}$$

$$b_{4} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin(4x) dx = 0$$

$$b_{5} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin(5x) dx = \frac{2}{5\pi}$$
(10.40)

一般的,该傅立叶系数可以写为

$$\{b_n\} = 2\pi\{\frac{1}{1}, 0, \frac{1}{3}, 0, \frac{1}{5}, 0, \frac{1}{7}, 0, \dots\}$$
 (10.41)

这个系数级数与调和级数的收敛性质类似,因此是不收敛的。傅立叶级数前5项的图形可以画为对于不连续函数,傅立叶级数会出现所谓的吉布斯现象,即在不连续点,傅立叶级数的部分和会比原来函数高出大约18%。但是这与傅立叶定理并不违背,因为在这一点傅立叶级数只是逐点收敛,而非一致收敛。

讨论 11 一般的,如果傅立叶级数的系数是绝对收敛的,则对应的傅立叶级数是一致绝对收敛的;如果傅立叶级数的系数只是条件收敛的,则对应的傅立叶级数是逐点收敛的。

另外,傅立叶级数系数的大 n 衰变行为也反映了对应函数的光滑性质。越光滑的函数其傅立叶系数随 n 增大衰变的越快。

10.2 傅立叶变换

上一节的结果可以推广到周期为 2T 的函数 f(t), 此时的傅立叶级数应写为

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n \cos \frac{\pi nt}{L} + \sum_{n=1}^{\infty} \sin \frac{\pi nt}{L}$$
 (10.42)