

**6.1.2. 一般週期的情況.** 我們可以將 Fourier series 的概念推廣到一般週期的週期函數。假設週期函數  $f(x)$  的週期  $p = 2L$  (一般我們習慣用  $2L$  表示週期而不是直接用  $p$  的原因是因為使用  $2L$  在實際應用上其表達方式較方便, 且容易與正弦、餘弦函數的週期  $2\pi$  相對照)。此時我們可以利用變數變換  $t = \frac{\pi}{L}x$ , 即  $x = \frac{L}{\pi}t$ , 也就是說當  $t$  從  $0$  到  $2\pi$  這段區間, 恰為  $x$  從  $0$  到  $2L$  這一個週期。也因此, 若我們令  $g(t) = f(\frac{L}{\pi}t)$ , 此時  $g(t)$  便是以  $t$  為變數, 週期為  $2\pi$  的週期函數了。也因此  $g(t)$  可表為 Fourier series

$$g(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nt + b_n \sin nt),$$

其中當  $n \in \mathbb{N}$  時

$$a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) dt, \quad a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) \cos nt dt, \quad b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) \sin nt dt. \quad (6.5)$$

當然了, 我們要寫回  $f(x)$  所以將  $t$  以  $\frac{\pi}{L}x$  取代得

$$f(x) = g\left(\frac{\pi}{L}x\right) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi}{L}x + b_n \sin \frac{n\pi}{L}x\right).$$

對於  $a_0, a_1, b_1, \dots$  我們也可直接用  $f(x)$  來求出, 所以由  $a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) dt$  利用變換變數  $t = \frac{\pi}{L}x$  我們有  $dt = \frac{\pi}{L}dx$  且  $t$  從  $-\pi$  到  $\pi$  變成  $x$  從  $-L$  到  $L$ 。故

$$a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-L}^L f(x) \frac{\pi}{L} dx = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x) dx.$$

同理, 當  $n \in \mathbb{N}$  時利用變換變數  $t = \frac{\pi}{L}x$  可得

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos\left(\frac{n\pi}{L}x\right) dx, \quad b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) dx. \quad (6.6)$$

注意, 將  $f(x)$  寫成 Fourier series 當然是要用  $x$  的函數來表示, 所以這裡所用的正弦、餘弦函數一定要用  $\cos(\frac{n\pi}{L}x)$ 、 $\sin(\frac{n\pi}{L}x)$  (不能用  $\cos nt$ 、 $\sin nt$ ), 不過它們的係數  $a_n, b_n$ , 由於都是常數, 所以在計算時我們可以用  $g(t)$  來計算 (即式子 (6.5)), 也可以用  $f(x)$  來計算 (即式子 (6.6))。我們看以下的例子。

**Example 6.1.4** (課本 Example 11.2.1). 考慮週期為 4 的週期函數

$$f(x) = \begin{cases} 0, & \text{if } -2 < x < -1; \\ k, & \text{if } -1 > x > 1; \\ 0, & \text{if } 1 < x < 2. \end{cases}$$

由於週期為  $4 = 2L$ , 我們得  $L = 2$ 。故  $f(x)$  的 Fourier series 一定可以寫成以下的形式:

$$a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi}{2}x + b_n \sin \frac{n\pi}{2}x\right).$$

我們僅需求出  $a_0, a_1, b_1, \dots$ 。可考慮  $g(t) = f\left(\frac{2}{\pi}t\right) = \begin{cases} 0, & \text{if } -\pi < t < -\pi/2; \\ k, & \text{if } -\pi/2 > t > \pi/2; \\ 0, & \text{if } \pi/2 < t < \pi. \end{cases}$  得

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

以及當  $n \in \mathbb{N}$  時

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) \cos nt \, dt = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} k \cos nt \, dt = \frac{k}{n\pi} \sin nt \Big|_{-\pi/2}^{\pi/2} = \frac{2k}{n\pi} \sin\left(\frac{n\pi}{2}\right),$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) \sin nt \, dt = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} k \sin nt \, dt = -\frac{k}{n\pi} \cos nt \Big|_{-\pi/2}^{\pi/2} = 0.$$

由於  $\sin(n\pi/2) = \begin{cases} 1, & \text{if } n = 1, 5, 9, \dots; \\ 0, & \text{if } n = 2, 4, 6, \dots; \\ -1, & \text{if } n = 3, 7, 11, \dots \end{cases}$  我們得  $f(x)$  的 Fourier series 為

$$f(x) = \frac{k}{2} + \frac{2k}{\pi} \left( \cos \frac{\pi}{2}x - \frac{1}{3} \cos \frac{3\pi}{2}x + \frac{1}{5} \cos \frac{5\pi}{2}x - \frac{1}{7} \cos \frac{7\pi}{2}x + \dots \right).$$

我們也可利用式子 (6.6) 計算  $a_0 = \frac{1}{4} \int_{-2}^2 f(x) \, dx = \frac{1}{4} \int_{-1}^1 k \, dx = \frac{k}{2}$ , 以及當  $n \in \mathbb{N}$  時

$$a_n = \frac{1}{4} \int_{-2}^2 f(x) \cos\left(\frac{n\pi}{2}x\right) \, dx = \frac{k}{4} \int_{-1}^1 \cos\left(\frac{n\pi}{2}x\right) \, dx,$$

$$b_n = \frac{1}{4} \int_{-2}^2 f(x) \sin\left(\frac{n\pi}{2}x\right) \, dx = \frac{k}{4} \int_{-1}^1 \sin\left(\frac{n\pi}{2}x\right) \, dx.$$

由於  $b_n = 0$ ,  $f(x)$  的 Fourier series 只有  $\cos nx$  出現, 為了強調這種特殊情況, 通常我們會稱  $f(x)$  的 Fourier series 是一個 “Fourier cosine series”。

對於一般正弦波  $E \sin(\omega t)$ , 我們會說其振幅為  $2E$ , 角頻率 (angular frequency) 為  $\omega$ 。所以若知道角頻率就可知道其週期為  $2\pi/\omega$ 。當然了, 這個正弦函數  $f(t) = E \sin(\omega t)$  其 Fourier series 就是  $E \sin(\omega t)$ 。不過若將它變動, 其 Fourier series 就會改變。例如一個最大電壓電壓為  $E$  且角頻率為  $\omega$  的正弦電壓 (sinusoidal voltage) 經過一個半波整流器 (half-wave rectifier) 會去除其負值的波, 下一個例子便是算經過整流器後所得的週期函數的 Fourier series。

**Example 6.1.5** (課本 Example 11.2.3). 考慮週期為  $2\pi/\omega$  的週期函數

$$u(t) = \begin{cases} 0, & \text{if } \frac{-\pi}{\omega} < t < 0; \\ E \sin \omega t, & \text{if } 0 < t < \frac{\pi}{\omega}. \end{cases}$$

利用  $L = \pi/\omega$ , 我們有

$$a_0 = \frac{\omega}{2\pi} \int_{-\pi/\omega}^{\pi/\omega} f(t) \, dt = \frac{\omega E}{2\pi} \int_0^{\pi/\omega} \sin \omega t \, dt = \frac{E}{\pi}.$$

而當  $n \in \mathbb{N}$  時,

$$a_n = \frac{\omega E}{\pi} \int_0^{\pi/\omega} \sin \omega t \cos n\omega t \, dt; \quad b_n = \frac{\omega E}{\pi} \int_0^{\pi/\omega} \sin \omega t \sin n\omega t \, dt.$$

這兩個積分都可以用積化和差處理, 即

$$\sin \omega t \cos n\omega t = \frac{1}{2} (\sin(1+n)\omega t - \sin(1-n)\omega t); \quad \sin \omega t \sin n\omega t = \frac{1}{2} (\cos(1-n)\omega t - \cos(1+n)\omega t).$$

例如  $a_1 = \frac{\omega E}{2\pi} \int_0^{\pi/\omega} \sin 2\omega t \, dt = 0$ ,  $b_1 = \frac{\omega E}{2\pi} \int_0^{\pi/\omega} (1 - \cos 2\omega t) \, dt = \frac{E}{2}$ . 而當  $n \geq 2$  時,

$$a_n = \frac{E}{2\pi} \left( \frac{-\cos(1+n)\pi + 1}{1+n} + \frac{-\cos(1-n)\pi + 1}{1-n} \right); \quad b_n = 0.$$

故得  $u(t) = \frac{E}{\pi} + \frac{E}{2} \sin \omega t - \frac{2E}{\pi} \left( \frac{1}{1 \cdot 3} \cos 2\omega t + \frac{1}{3 \cdot 5} \cos 4\omega t + \dots \right)$ . #

**Question 6.4.** 做課本習題 11.2.10 (函數在  $0 < x < 2$  的取值為 0)。

**6.1.3. 一些簡化計算的方法.** 有些情況在計算 Fourier series 時可以因函數的特性，直接知道  $a_n$  或  $b_n$  的值，而省去每一項都用 Euler formula 的麻煩。

第一種情況就是當  $f(x)$  是偶函數 (even function) 的情形，此時由於  $f(-x) = f(x)$  且常數函數以及餘弦函數都是偶函數，而正弦函數是奇函數，利用偶函數相加減仍為偶函數以及奇函數相加減仍為奇函數，也就是說  $f(x) - a_0 - \sum a_n \cos \frac{n\pi}{L}x = \sum b_n \sin \frac{n\pi}{L}x$  既是奇函數，也是偶函數。所以推得當  $n \in \mathbb{N}$  時皆有  $b_n = 0$ 。也就是說當  $f(x)$  是偶函數時其 Fourier series 僅有餘弦的部分出現，不會有正弦的部分，所以我們只需求  $a_n$  即可。例如 Example 6.1.4 中， $f(x)$  是偶函數，所以僅出現餘弦的部分。我們也在該例中介紹這樣的 Fourier series 稱為 Fourier cosine series。換言之，所有的偶函數其 Fourier series 皆為 Fourier cosine series。反之亦然。另外，這些  $a_n$  的計算也可以簡化，主要的原因是，當  $g(x)$  是偶函數時  $\int_{-L}^L g(x) dx = 2 \int_0^L g(x) dx$ 。所以我們有

$$a_0 = \frac{1}{L} \int_0^L f(x) dx; \quad a_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx, \forall n \in \mathbb{N}.$$

注意由於兩個偶函數相乘仍為偶函數，故  $f(x) \cos \frac{n\pi x}{L}$  為偶函數。

當  $f(x)$  是奇函數 (odd function) 的情形，此時由於  $f(-x) = -f(x)$  且正弦函數是奇函數，而常數函數以及餘弦函數都是偶函數，所以我們有  $a_0 = 0$  且對任意  $n \in \mathbb{N}$  皆有  $a_n = 0$ 。也就是說對於奇函數的 Fourier series，我們僅要計算  $b_n$  的部分即可，其餘  $a_n$  的部分皆為 0。同理我們也稱這樣的 Fourier series 為 Fourier sine series。所有的奇函數其 Fourier series 皆為 Fourier sine series。反之亦然。例如 Example 6.1.2 中， $f(x)$  是奇函數，我們也確實計算出  $f(x)$  的 Fourier series 為 Fourier sine series。也就是說，以後對於奇函數的 Fourier series，我們僅要計算  $b_n$  的值即可。這些  $b_n$  的計算也可以簡化，主要的原因是兩個奇函數相乘會成為偶函數，所以我們有

$$b_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx, \forall n \in \mathbb{N}.$$

注意  $f(x) \sin \frac{n\pi x}{L}$  為偶函數。

**Question 6.5.** 做課本習題 11.2.11 (可用查表得到  $x^2 \cos n\pi x$  的反導函數)。

還有一種情況是當我們知道一個週期函數的 Fourier series，有時對這個函數稍微的變動所得的函數的 Fourier series，可以直接用原來的 Fourier series 求得。最常見的情況是，已知週期為  $p = 2L$  的週期函數  $f(x) = a_0 + \sum (a_n \cos \frac{n\pi}{L}x + b_n \sin \frac{n\pi}{L}x)$ ，對於非零實數  $c$ ，我們要求  $f(cx)$  的 Fourier series。在 Question 6.1 (課本習題 11.1.4) 我們知道此時  $f(cx)$  的週期為  $2(L/c)$ ，所以利用前面推導一般週期的方式，我們可以直接將原來 Fourier series 的  $x$  用  $cx$  取代，也就是說  $f(cx)$  的 Fourier series 為

$$f(cx) = a_0 + \sum (a_n \cos \frac{n\pi}{L}cx + b_n \sin \frac{n\pi}{L}cx).$$

不過要注意，並不是所有的情形都可以這樣取代，例如  $f(x^2)$  它本身已不是週期函數，沒有所謂的 Fourier series。即使將  $x^2$  代入 Fourier series 其中  $a_n \cos \frac{n\pi}{L}x^2, b_n \sin \frac{n\pi}{L}x^2$  這些項也不符合 Fourier series 的表示法。

另一種情況是當  $g(x)$  為與  $f(x)$  週期相同（皆為  $2L$ ）的週期函數，則對任意實數  $r, s$ ，函數  $rf(x) + sg(x)$  也是週期為  $2L$  的週期函數。假設已知  $g(x)$  的 Fourier series 為  $g(x) = a'_0 + \sum (a'_n \cos \frac{n\pi}{L}x + b'_n \sin \frac{n\pi}{L}x)$  則利用  $f(x), g(x)$  的 Fourier series，我們也可以馬上確定  $rf(x) + sg(x)$  的 Fourier series 為

$$rf(x) + sg(x) = (ra_0 + sa'_0) + \sum ((ra_n + sa'_n) \cos \frac{n\pi}{L}x + (rb_n + sb'_n) \sin \frac{n\pi}{L}x).$$

這會成立的原因，當然是在於決定 Fourier coefficients 的 Euler formula 以及函數積分的線性性質。要注意，這裡乘在  $f(x), g(x)$  前的  $r, s$  必須是常數才可以。例如  $xf(x)$  就不再是週期函數，也就沒有 Fourier series。即使將  $x$  乘在  $f(x)$  的 Fourier series 其中  $a_n x \cos \frac{n\pi}{L}x, b_n x \sin \frac{n\pi}{L}x$  這些項也不符合 Fourier series 的表示法。

**Example 6.1.6.** 考慮 Example 6.1.5 的週期函數  $u(t)$  以及函數  $g(t) = \frac{E}{\pi} + \frac{E}{2} \sin \omega t$ 。注意  $g(t)$  和  $u(t)$  一樣，也是週期為  $\frac{2\pi}{\omega}$  的週期函數。考慮  $f(t) = u(t) - g(t)$ ，我們有  $f(t)$  也是週期為  $\frac{2\pi}{\omega}$  的週期函數。由於  $g(t)$  的 Fourier series 就是  $\frac{E}{\pi} + \frac{E}{2} \sin \omega t$ ，我們可以得  $f(t)$  的 Fourier series 就是  $-\frac{2E}{\pi} (\frac{1}{1 \cdot 3} \cos 2\omega t + \frac{1}{3 \cdot 5} \cos 4\omega t + \dots)$ 。這是一個 Fourier cosine series，故知  $f(t)$  會是一個 even function。事實上，依定義  $f(t)$  在  $-\frac{\pi}{\omega}$  和  $\frac{\pi}{\omega}$  之間的取值為

$$u(t) - \frac{E}{\pi} - \frac{E}{2} \sin \omega t = \begin{cases} -\frac{E}{\pi} - \frac{E}{2} \sin \omega t, & \text{if } -\frac{\pi}{\omega} < t < 0; \\ -\frac{E}{\pi} + \frac{E}{2} \sin \omega t, & \text{if } 0 < t < \frac{\pi}{\omega}. \end{cases}$$

確實符合  $f(-t) = f(t)$ 。 #

**Question 6.6.** 利用 Question 6.5 (課本習題 11.2.11) 的結果，以及上面所提 Fourier series 變換週期和線性的性質，做課本習題 11.2.12 (請不要直接算 Fourier series)。

**Question 6.7.** 做課本習題 11.2.20 (注意用  $x_0$  代入  $f(x)$  的 Fourier series 求極限值，要先確認  $f(x)$  在  $x_0$  是否連續)。