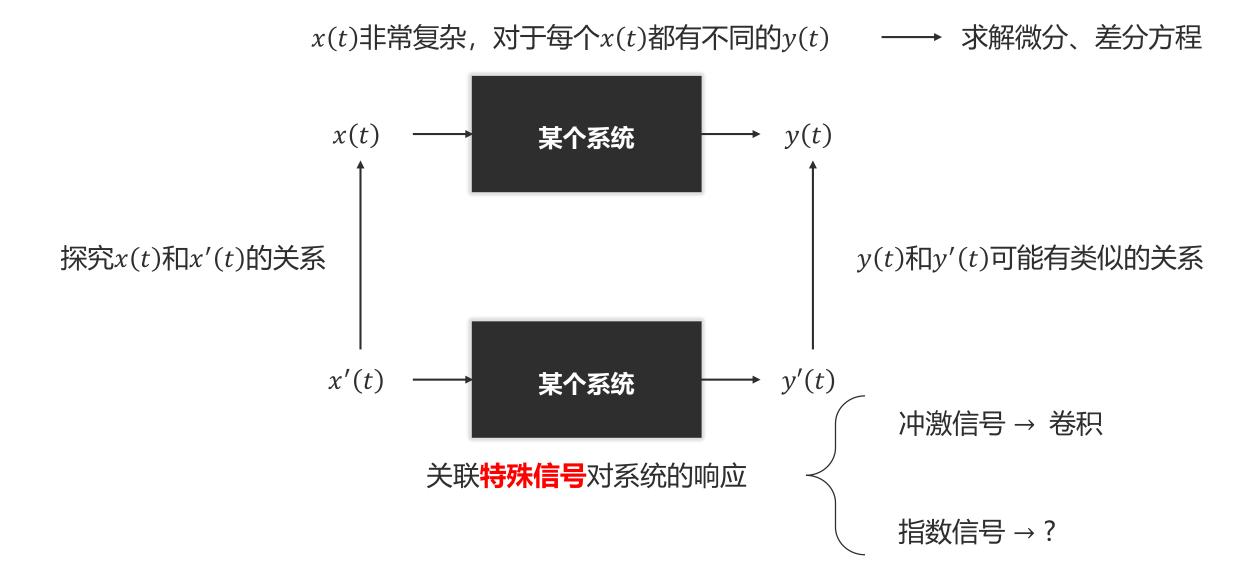
04 信号的傅里叶级数

如何从频率角度重构周期信号



如何探究一个系统



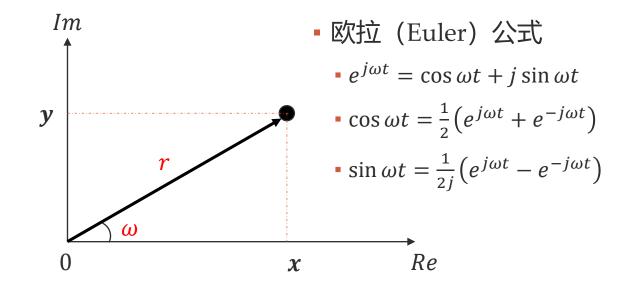
指数信号的特殊性

是线性时不变系统的特征信号

$$y(t) = e^{j\omega t} * h(t)$$

$$= \int_{\infty}^{\infty} e^{j\omega(t-\tau)} h(\tau) d\tau$$

$$= e^{j\omega t} \int_{\infty}^{\infty} e^{-j\omega\tau} h(\tau) d\tau \propto e^{j\omega t}$$



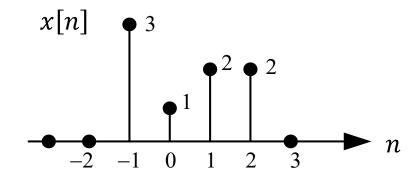


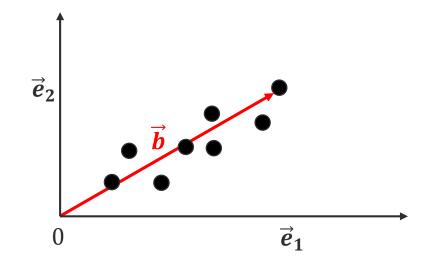
指数信号,正弦(余弦)信号可能可以作为基信号

指数信号、正弦信号的表示能力

• 使用单位脉冲表示任意离散时间信号

$$x[n] = 3\delta[n+1] + \delta[n] + 2\delta[n-1] + 2\delta[n-2]$$





$$\langle \sin, \cos \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \sin t \cos t \, dt = 0$$

- 三角级数构成完备正交函数集
 - 在区间 $(t_0, t_0 + T)$ 上的完备正交集,令 $\omega = \frac{2\pi}{T}$
 - 三角函数 $\{\cos n\omega t, \sin n\omega t\}, n = 0, 1, 2, ..., \infty$
 - 复指数函数 $\{e^{jn\omega t}\}, n = 0, \pm 1, \pm 2, ..., \pm \infty$

三角函数族的正交性

- 三角函数在区间 $(t_0, t_0 + T)$ 上的完备正交集,令 $\omega = \frac{2\pi}{T}$ $\{\cos n\omega t, \sin n\omega t\}, n = 0,1,2,...,\infty$
- 计算任意两个不同函数之间的内积:

$$\int_{t_0}^{t_0+T} \cos n\omega t \cdot \cos m\omega t \, dt = 0, n \neq m$$

$$\int_{t_0}^{t_0+T} \sin n\omega t \cdot \sin m\omega t \, dt = 0, n \neq m$$

$$\int_{t_0}^{t_0+T} \sin n\omega t \cdot \sin m\omega t \, dt = 0, n \neq m$$

$$\int_{t_0}^{t_0+T} \sin n\omega t \cdot \cos m\omega t \, dt = 0$$
• 函数的模为 $\|\sin n\omega t\|_2^2 = \|\cos n\omega t\|_2^2 = \frac{T}{2}, \quad \langle 1,1 \rangle = T$

指数函数族的正交性

• 复指数函数在区间 $(t_0, t_0 + T)$ 上的完备正交集,令 $\omega = \frac{2\pi}{T}$ $\{e^{jn\omega t}\}, n = 0, \pm 1, \pm 2, ..., \pm \infty$

• 计算任意两个不同函数之间的内积:

$$\langle e^{jn\omega t}, e^{jm\omega t} \rangle = \int_{t_0}^{t_0 + T} e^{jn\omega t} \cdot e^{-jm\omega t} dt$$
$$= \int_{t_0}^{t_0 + T} e^{j(n - m)\omega t} dt = \begin{cases} T, n = m \\ 0, n \neq m \end{cases}$$

通过指数信号、正弦(余弦)信号构造正交基信号,用来表示周期信号

概要

1. 傅里叶级数的定义:

指数、正弦正交基 表示一般信号

3. 傅里叶级数的计算:

傅里叶级数的计算方法和性质

2. 傅里叶级数和频域:

傅里叶级数怎么理解

4. 系统函数:

傅里叶级数和系统的关系

概要

1. 傅里叶级数的定义:

指数、正弦正交基 表示一般信号

3. 傅里叶级数的计算:

傅里叶级数的计算方法和性质

2. 傅里叶级数和频域:

傅里叶级数怎么理解

4. 系统函数:

傅里叶级数和系统的关系

基于三角函数族、指数函数族的分解

- 三角函数族的分解

- 基函数集: $\{\cos n\omega t, \sin n\omega t\}, n = 0,1,2,...,\infty$
- •分解系数:

$$a_0 = \frac{\langle x, 1 \rangle}{\langle 1, 1 \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) dt$$

$$a_n = \frac{\langle x, \cos n\omega t \rangle}{\langle \cos n\omega t, \cos n\omega t \rangle} = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \cos n\omega t \, dt$$

$$b_n = \frac{\langle x, \sin n\omega t \rangle}{\langle \sin n\omega t, \sin n\omega t \rangle} = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \sin n\omega t \, dt$$

• 函数表示

$$x(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos n\omega t + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin n\omega t$$

• 指数函数族的分解

- ■基函数集: $\{e^{jn\omega t}\}, n = 0, \pm 1, \pm 2, ..., \pm \infty$
- 分解系数:

$$X_{n} = \frac{\langle x, e^{jn\omega t} \rangle}{\langle e^{jn\omega t}, e^{jn\omega t} \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt$$

• 函数表示

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n e^{jn\omega t}$$

$$=\sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n \left(\cos n\omega t + j\sin n\omega t\right)$$

基于三角函数族、指数函数族的分解

- 指数函数族分解

$$X_n = \frac{\langle x, e^{jn\omega t} \rangle}{\langle e^{jn\omega t}, e^{jn\omega t} \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \cdot (\cos n\omega t - j\sin n\omega t) dt = \frac{1}{2} a_n - \frac{j}{2} b_n$$

$$X_n^* = \frac{1}{2}a_n + \frac{j}{2}b_n$$

$$a_{n} = \frac{\langle x, \cos n\omega t \rangle}{\langle \cos n\omega t, \cos n\omega t \rangle} = \frac{2}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \cos n\omega t \, dt$$

$$b_{n} = \frac{\langle x, \sin n\omega t \rangle}{\langle \sin n\omega t, \sin n\omega t \rangle} = \frac{2}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \sin n\omega t \, dt$$

傅里叶变换的发展历程



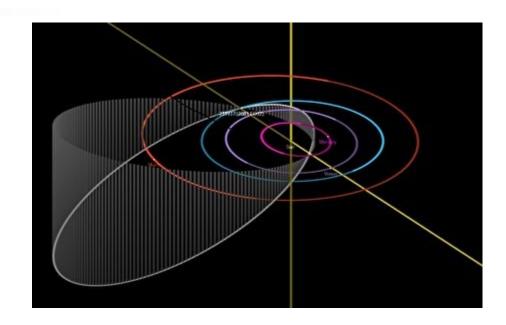
Leonhard Paul Euler

Euler在研究声波传播时发 现可以将传播函数分解为 多个正弦信号之和



Joseph-Louis Lagrange

Lagrange发展了Euler思想, 将这一分解用于天体轨道 的观察和预测中



$$f(x) = \sum_{k} a_k \cos(2\pi kx)$$

Lagrange使用轨道位置拟合 $\{a_k\}$,从而预测运行轨道。

对于不连续的"信号"还能否用三角函数进行分解?

傅里叶变换的发展历程

1822 年在代表作《热的分析理论》中解决了 热在非均匀加热的固体中分布传播问题,成为 分析学在物理中应用的最早例证之一,对19世 纪数学和理论物理学的发展产生深远影响。



Joseph Fourier



Gaspard Monge



Pierre-Simon Laplace



Joseph-Louis Lagrange



Sylvestre François Lacroix



Peter Gustav Lejeune Dirichlet



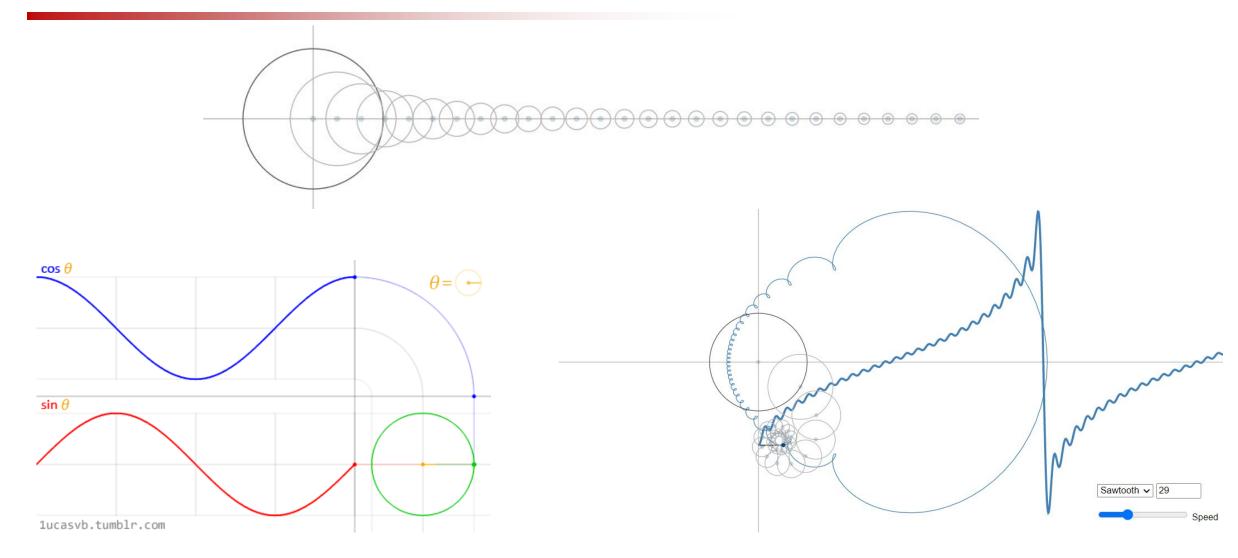
Joseph Willard Gibbs

法国数学家、物理学家

Fourier于1807年向巴黎科学院呈交《热的传播》论文,推导出著名的热传导方程,并在求解该方程时发现解函数可以由三角函数构成的级数形式表示,从而提出任一函数都可以展成三角函数的无穷级数。

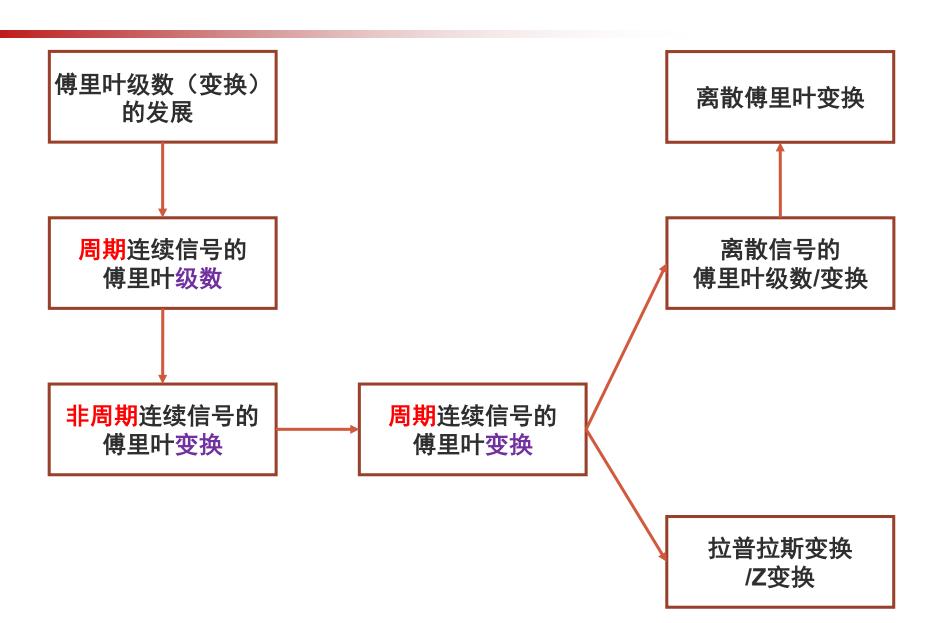
1829年Dirichlet 给出傅里叶级数 收敛的精确条件 (针对信号不连 续情况) 1899 Gibbs给 出针对跳变信号 处9%震荡的 "吉布斯现象"

正弦函数的研究



https://bl.ocks.org/jinroh/7524988

傅里叶变换部分的思路



概要

1. 傅里叶级数的定义:

指数、正弦正交基 表示一般信号

3. 傅里叶级数的计算:

傅里叶级数的计算方法和性质

2. 傅里叶级数和频域:

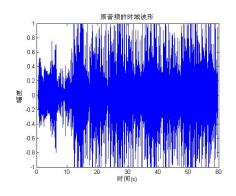
傅里叶级数怎么理解

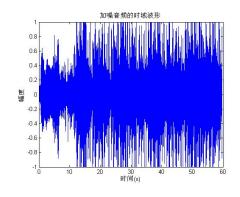
4. 系统函数:

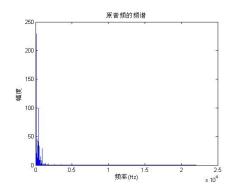
傅里叶级数和系统的关系

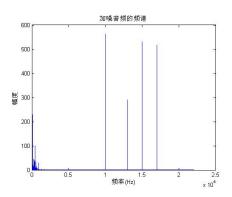
时域 vs. 频域

- 频域将信号表示为不同频率正弦分量的线性组合
 - 从信号分析的角度,将信号表示为不同频率正弦分量的线性组合,为不同信号之间进行比较提供了途径。
 - 从系统分析角度,已知单频正弦信号激励下的响应,利用迭加特性可求得多个不同频率正弦信号同时激励下的总响应,及每个正弦分量通过系统后的变化。





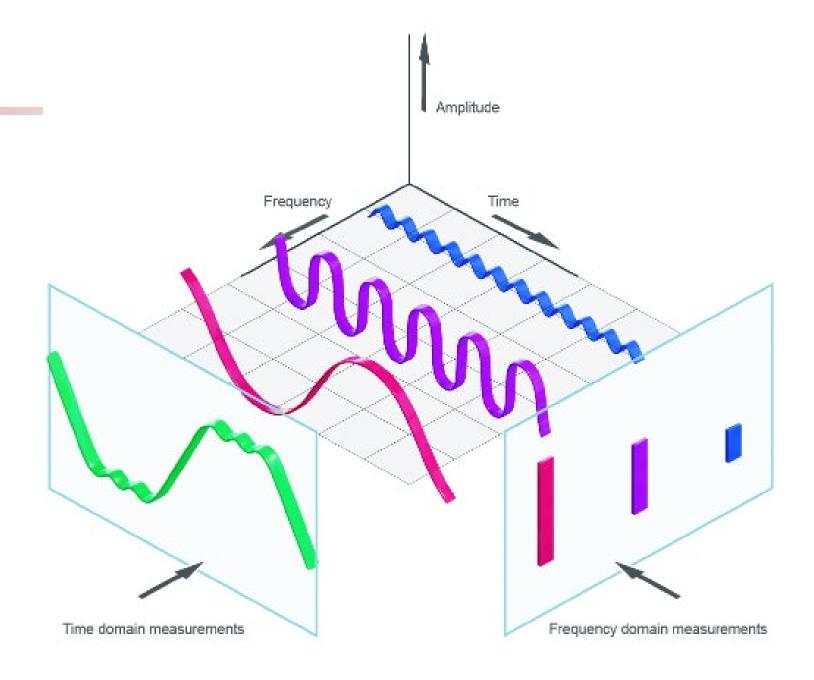




时域 vs. 频域

• 时域: 时间 - 幅度

■ 频域: 频率 – 幅度



周期信号的傅里叶级数 (三角形式)

• 信号(函数)的傅里叶级数表示

$$x(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos n\omega t + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin n\omega t$$

• 直流分量:

$$a_0 = \frac{\langle x, 1 \rangle}{\langle 1, 1 \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) dt$$

• 余弦分量:

$$a_n = \frac{\langle x, \cos n\omega t \rangle}{\langle \cos n\omega t, \cos n\omega t \rangle} = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \cos n\omega t \, dt = a_{-n}$$

• 正弦分量:

$$b_n = \frac{\langle x, \sin n\omega t \rangle}{\langle \sin n\omega t, \sin n\omega t \rangle} = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \sin n\omega t \, dt = -b_{-n}$$

周期信号的傅里叶级数(三角形式)

• 信号(函数)的傅里叶级数表示

$$x(t) = \frac{a_0}{a_0} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{a_n} \cos n\omega t + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{a_n} \sin n\omega t = \frac{c_0}{a_n} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{c_n}{a_n} \cos(n\omega t + \varphi_n)$$

$$a_0 = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) dt$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \cos n\omega t dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \sin n\omega t dt$$

$$c_0 = a_0$$

$$c_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

$$b_n = -c_n \sin \varphi_n, a_n = c_n \cos \varphi_n$$

$$\tan \varphi_n = -\frac{b_n}{a_n}$$

$$c_0 = a_0$$

$$c_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

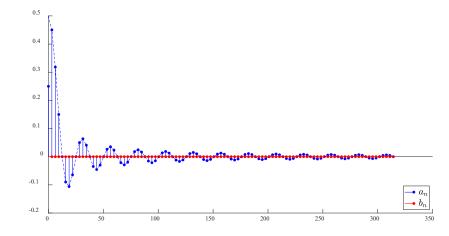
$$b_n = -c_n \sin \varphi_n \text{ , } a_n = c_n \cos \varphi_n$$

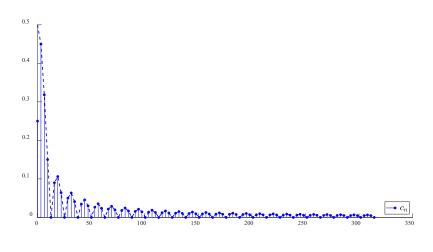
$$\tan \varphi_n = -\frac{b_n}{a_n}$$

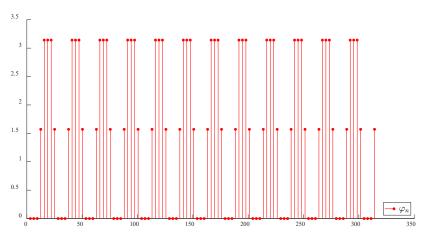
- c_0 为信号的直流分量
- $c_n \cos(n\omega t + \varphi_n)$ 为n次谐波分量
- 正弦、余弦分量的频率为基频f = 1/T的整数倍

周期信号的傅里叶级数 (三角形式)

- 信号(函数)的傅里叶级数表示
 - ■离散
 - •谐波
 - 衰减







周期信号的傅里叶级数 (指数形式)

■ 周期信号x(t)可以分解为不同频率虚指数信号之和

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n e^{jn\omega t}$$

合成(synthesis)公式

$$X_n = \frac{\langle x, e^{jn\omega t} \rangle}{\langle e^{jn\omega t}, e^{jn\omega t} \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt$$
 分析(analysis)公式

- $n = \pm 1$,两项的基波频率为 ω ,两项合起来称为信号的**基波**分量
- $n = \pm 2$,两项的基波频率为2 ω ,两项合起来称为信号的2次谐波分量
- $n = \pm N$,两项的基波频率为 $N\omega$,两项合起来称为信号的N次谐波分量

周期信号的傅里叶级数 (指数形式)

■ 周期信号x(t)可以分解为不同频率虚指数信号之和

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n e^{jn\omega t}$$

$$X_{n} = \frac{\langle x, e^{jn\omega t} \rangle}{\langle e^{jn\omega t}, e^{jn\omega t} \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt$$

$$= \frac{1}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \cdot (\cos n\omega t - j \sin n\omega t) dt = \frac{1}{2} a_{n} - \frac{j}{2} b_{n}$$

$$X_{0} = c_{0} = a_{0}, \qquad X_{-n} = \frac{1}{2} a_{n} + \frac{j}{2} b_{n}, \qquad |X_{n}| = \frac{1}{2} \sqrt{a_{n}^{2} + b_{n}^{2}}$$

$$a_{n} = X_{n} + X_{-n}, \qquad b_{n} = j(X_{n} - X_{-n}), \qquad c_{n} = |X_{n}| + |X_{-n}|$$

周期信号的傅里叶级数(指数形式)

■ 周期信号x(t)可以分解为不同频率虚指数信号之和

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n e^{jn\omega t}$$

$$X_{n} = \frac{\langle x, e^{jn\omega t} \rangle}{\langle e^{jn\omega t}, e^{jn\omega t} \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt$$

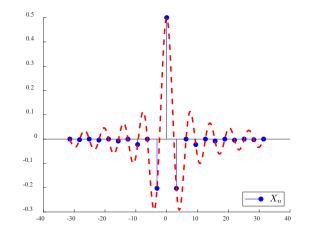
- •不同的时域信号,只是傅里叶级数的系数 X_n 不同,因此通过研究傅里叶级数的系数来研究信号的特性。
- X_n是频率的函数,它反映了组成信号各次谐波的幅度和相位随频率变化的规律,称频谱函数。

周期信号的傅里叶级数 (指数形式)

■ 周期信号x(t)可以分解为不同频率虚指数信号之和

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n e^{jn\omega t}$$

$$X_{n} = \frac{\langle x, e^{jn\omega t} \rangle}{\langle e^{jn\omega t}, e^{jn\omega t} \rangle} = \frac{1}{T} \int_{t_{0}}^{t_{0}+T} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt = |X_{n}| e^{j\varphi_{n}}$$



- 双边频谱(包络线是三角频谱高度的一半)
- 负频率是计算的结果,没有实际物理意义
- 当相位仅为 $\{0,\pm\pi\}$ 时,幅度和相位可以合成为一张频谱

周期信号的傅里叶级数收敛条件

- 收敛
 - 分析公式中的积分不收敛(系数无穷大)
 - 代入系数后,无法收敛于(重构)原始信号

- 所有**连续**信号都有傅里叶级数表示
- 大多数不连续信号也有类似性质

• 能量条件

■ 周期信号x(t)在一个周期内的能量

$$\int_{-T/2}^{T/2} |x(t)|^2 \, \mathrm{d}t < \infty$$

有限

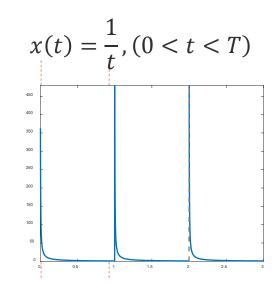
• 能量有限不代表重构的信号和 x(t) 在每一个 t值 上都相等, 只说明二者在能量上没有差异

• 波形条件

- (1) 在一个周期内绝对可积,即满足 $\int_{-T/2}^{T/2} |x(t)| dt < \infty$
- (2) 在一个周期内只有有限个有限的不连续点;
- (3) 在一个周期内只有有限个极大值和极小值。

周期信号的傅里叶级数收敛条件

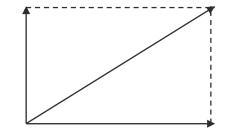
- Dirichlet条件(波形条件)
 - (1)【充分非必要条件】在一个周期内绝对可积,即满足 $\int_{-T/2}^{T/2} |x(t)| dt < \infty$
 - (2) 【必要非充分条件】在一个周期内只有有限个**有限的**不连续点;
 - (3) 【必要非充分条件】在一个周期内只有有限个极大值和极小值。
 - 在x(t)不连续点处, 傅里叶级数重构信号收敛于不连续点两边的平均值



$$x(t) = \sin\left(\frac{1}{t}\right), (0 < t < T)$$

帕塞瓦尔定理

• 时域和频域能量/功率守恒定理



$$P = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} |x^2(t)| \, dt$$

$$= a_0^2 + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2) = c_0^2 + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} c_n^2 = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |X_n|^2$$

- 物理意义: 任意周期信号的平均功率等于信号所包含的直流、基波以及各次谐波的平均功率之和。
- 周期信号的功率频谱: $|X_n|^2$ 随 $n\omega$ 分布情况称为周期信号的功率频谱, 简称功率谱。

概要

1. 傅里叶级数的定义:

指数、正弦正交基 表示一般信号

3. 傅里叶级数的计算:

傅里叶级数的计算方法和性质

2. 傅里叶级数和频域:

傅里叶级数怎么理解

4. 系统函数:

傅里叶级数和系统的关系

傅里叶级数的对称特性

- 偶信号: x(t) = x(-t)
 - 傅里叶级数展开式中**只含有直流项与余弦项**

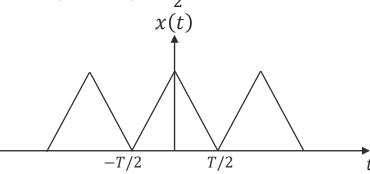
•
$$a_0 = X_0 = \frac{2}{T} \int_0^{T/2} x(t) dt$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \cos n\omega t \, \mathrm{d}t =$$

$$\frac{4}{T} \int_0^{T/2} x(t) \cos n\omega t \, dt \quad (n \neq 0)$$

•
$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \sin n\omega t \, dt = 0$$

$$X_n = X_{-n} = \frac{a_n}{2} \ (n \ge 1)$$



- 奇信号: -x(t) = x(-t)
 - 傅里叶级数展开式中只含有正弦项。

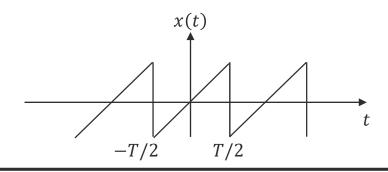
•
$$a_0 = X_0 = 0$$

•
$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \cos n\omega t \, dt = 0$$

•
$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \sin n\omega t \, dt$$

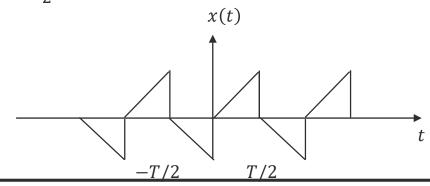
$$= \frac{4}{T} \int_{0}^{T/2} x(t) \sin n\omega t \, dt \quad (n \ge 1)$$

$$X_n = X_{-n} = -j\frac{b_n}{2} \quad (n \ge 1)$$

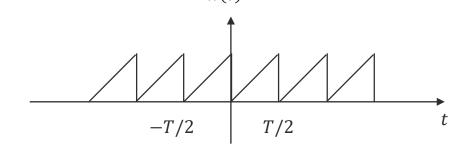


傅里叶级数的对称特性

- 奇谐 (半波镜像) 信号: $x(t) = -x\left(t \pm \frac{T}{2}\right)$
 - 只含有正弦与余弦的奇次谐波分量,而无直流分量与偶次谐波分量。
 - $a_0 = X_0 = 0$; $a_n = b_n = 0$, n为偶数
 - $a_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} x(t) \cos n\omega t \, dt$,n为奇数
 - $b_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} x(t) \sin n\omega t \, dt$, n为奇数
 - $X_n = \frac{a_n jb_n}{2}$, n为奇数

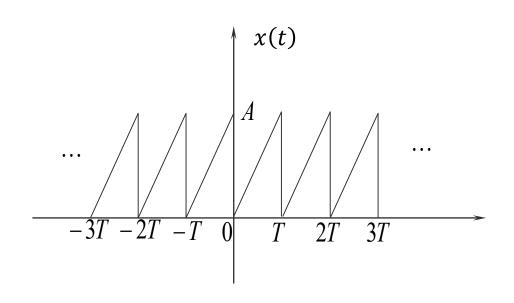


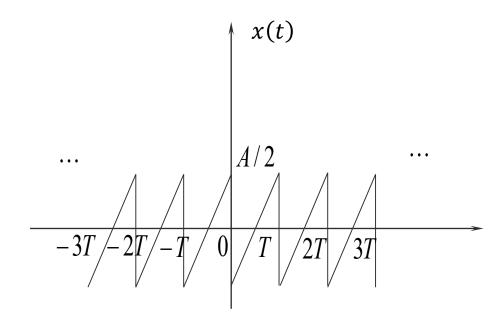
- 偶谐 (半波重叠) 信号 $x(t) = x\left(t \pm \frac{T}{2}\right)$
 - 半波重叠周期信号只含有正弦与余弦的偶次谐波分量,而无奇次谐波分量



傅里叶级数的对称特性

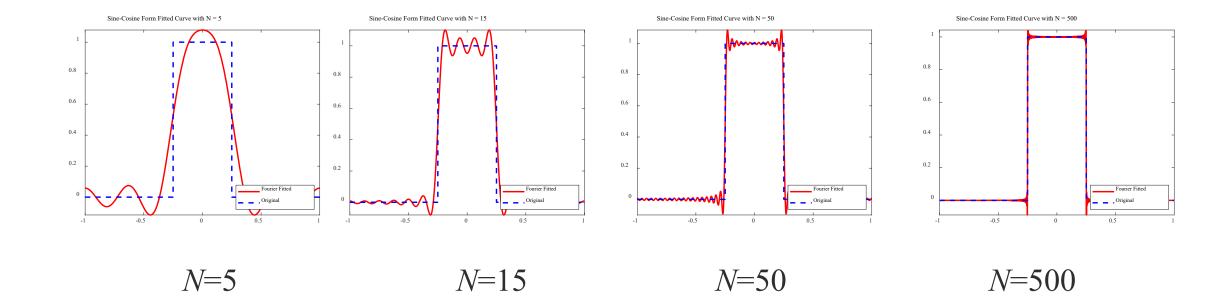
- 某些信号波形经上下或左右平移后, 才呈现出某种对称特性
 - 去掉直流分量后, 信号呈奇对称, 只含有正弦各次谐波分量。
 - 因此该信号含有正弦各次谐波分量,直流分量。





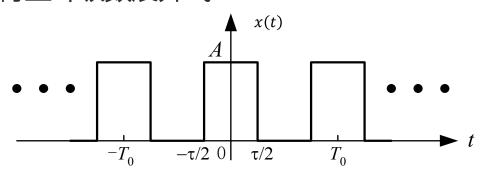
吉布斯 (Gibbs) 现象

- 用**有限次**谐波分量来近似原信号,在**不连续点**出现过冲,过冲峰值不随谐波分量增加而减少,随 N增大而**趋于一个常数**,约等于总跳变值的9%。
- 吉布斯现象产生原因
 - 时间信号存在跳变破坏了信号的收敛性,使得在间断点傅里叶级数出现非一致收敛。



傅里叶级数计算

计算图示周期矩形脉冲信号的傅里叶级数展开式



$$\omega = \frac{2\pi}{T}$$

$$Sa(x) = \frac{\sin x}{x}$$

• 直流分量:

$$a_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) dt = \frac{A\tau}{T}$$

$$a_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) dt = \frac{A\tau}{T}$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \cos n\omega t dt = \frac{2A}{T} \int_{-\tau/2}^{\tau/2} \cos n\omega t dt = \frac{4A}{Tn\omega} \sin \frac{n\omega\tau}{2} = \frac{2A}{n\pi} \sin \frac{\pi n\tau}{T} = \frac{2A\tau}{T} Sa\left(\frac{\pi n\tau}{T}\right)$$

$$b_n = 0$$

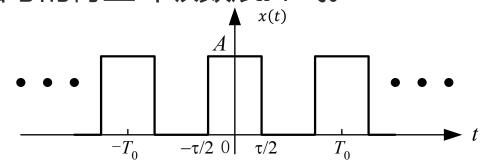
$$x(t) = \frac{A\tau}{T} + \frac{2A\tau}{T} \sum_{n=1}^{\infty} Sa\left(\frac{\pi n\tau}{T}\right) \cos n\omega t$$

$$若\tau = T/2$$
,则

$$x(t) = \frac{A}{2} + \frac{2A}{\pi} \left(\cos \omega t - \frac{1}{3} \cos 3\omega t + \frac{1}{5} \cos 5\omega t - \cdots \right)$$

傅里叶级数计算

计算图示周期矩形脉冲信号的傅里叶级数展开式。



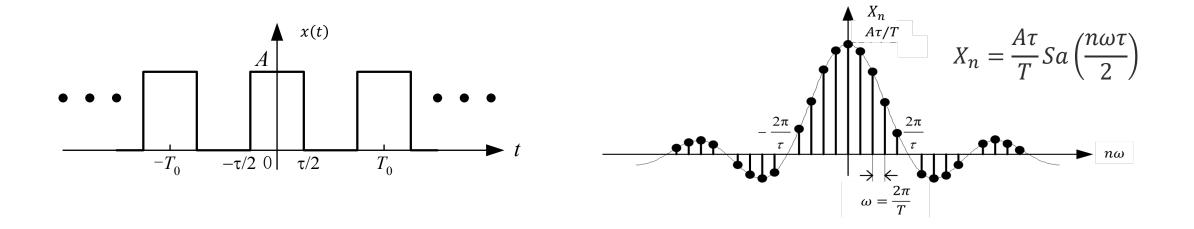
• 指数分量

$$X_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \cdot e^{-jn\omega t} dt = \frac{1}{T} \int_{-\tau/2}^{\tau/2} A \cdot e^{-jn\omega t} dt = \frac{A\tau}{T} Sa\left(\frac{n\omega\tau}{2}\right)$$

$$x(t) = \frac{A\tau}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} Sa\left(\frac{n\omega\tau}{2}\right) e^{jn\omega t}, \qquad \omega = \frac{2\pi}{T}$$

傅里叶级数计算

- 周期信号的频谱是由间隔为ω的谱线组成的。
 - •信号周期T越大, ω 就越小,则谱线越密。反之,T越小, ω 越大,谱线则越稀疏。
 - 当周期信号的幅度频谱随着谐波 $n\omega$ 增大时,幅度频谱 $|X_n|$ 不断衰减,并最终趋于零。

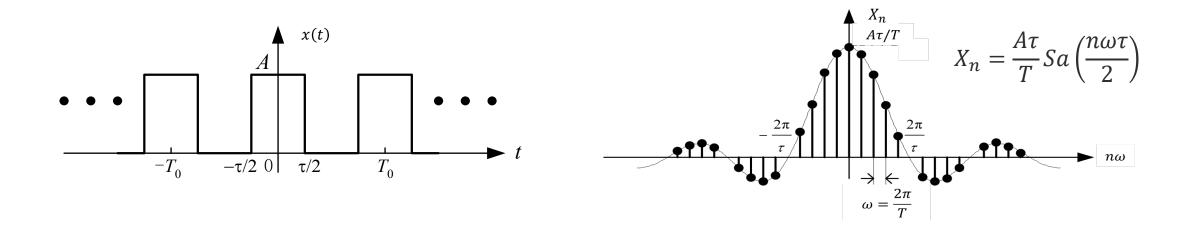


离散频谱特性

- 信号的有效带宽
 - 0~2π/τ 这段频率范围称为周期矩形脉冲信号的**有效频带宽度**,即

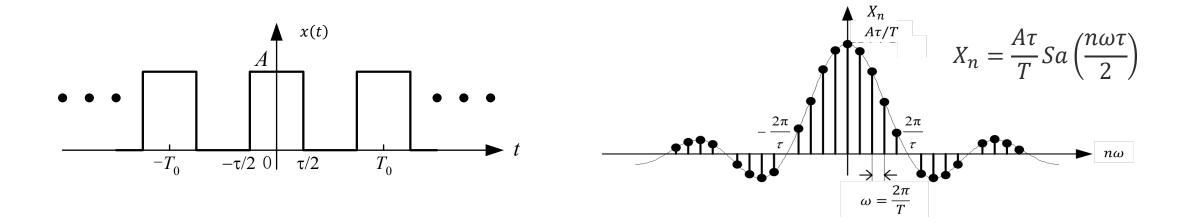
$$\omega_B = \frac{2\pi}{\tau}$$

- •信号的有效带宽与信号时域的持续时间 τ 成反比。 τ 越大,其 ω_B 越小;反之, τ 越小,其 ω_B 越大。
- 信号的有效带宽的物理意义:在信号的有效带宽内,**集中了信号绝大部分谐波分量**。若信号丢失有效带宽以外的谐波成分,不会对信号产生明显影响。当信号通过系统时,信号与系统的有效带宽必须"匹配"。

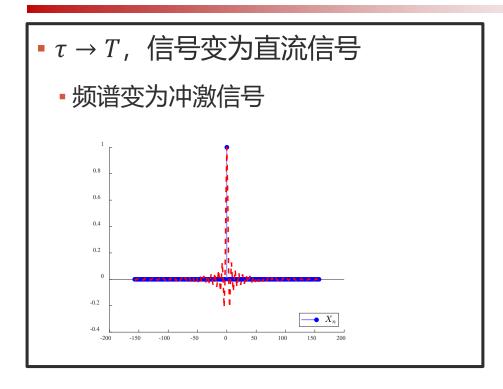


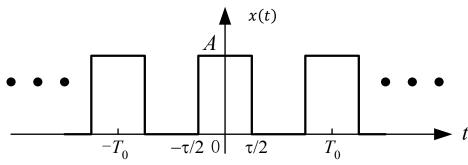
离散频谱特性

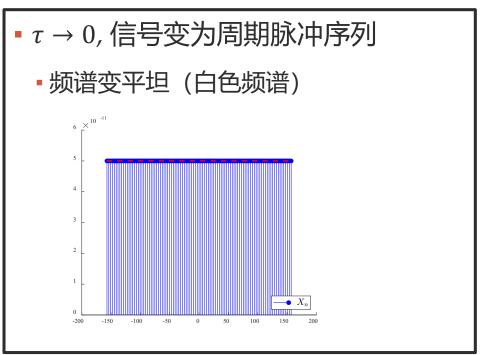
- 幅度衰减特性
 - 若信号时域波形变化越平缓, 高次谐波成分就越少, 幅度频谱衰减越快; 若信号时域波形变化跳变越多, 高次谐波成分就越多, 幅度频谱衰减越慢。
 - x(t)不平滑, $|X_n|$ 按1/n的速度衰减
 - x(t)平滑, $|X_n|$ 按 $1/n^2$ 的速度衰减

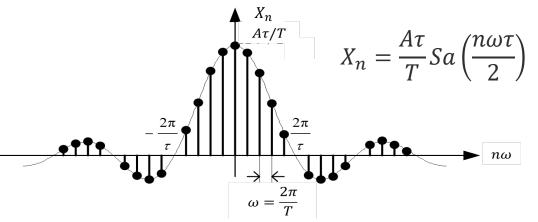


离散频谱特性









概要

1. 傅里叶级数的定义:

指数、正弦正交基 表示一般信号

3. 傅里叶级数的计算:

傅里叶级数的计算方法和性质

2. 傅里叶级数和频域:

傅里叶级数怎么理解

4. 系统函数:

傅里叶级数和系统的关系

系统函数

• 假设h(t)为**线性时不变系统**的单位冲激响应,则

$$e^{j\omega t} * h(t) = \int_{\infty}^{\infty} e^{j\omega(t-\tau)} h(\tau) d\tau$$
$$= e^{j\omega t} \int_{\infty}^{\infty} e^{-j\omega\tau} h(\tau) d\tau = e^{j\omega t} H(j\omega)$$

- 针对一般复数s, H(s)为系统函数;
- 若为纯虚数,则H(jω)为频率响应

系统函数

• 若周期信号的傅里叶级数为

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n e^{jn\omega t}$$

• 若该信号输入冲激响应为h(t)的线性时不变系统,则输出为

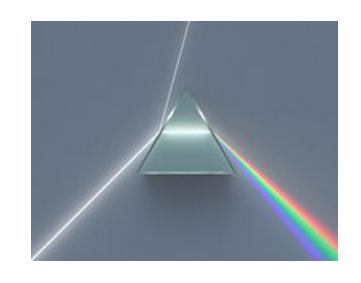
$$y(t) = x(t) * h(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_n H(jn\omega) e^{jn\omega t}$$

• y(t)也是周期的,与x(t)有相同的基波频率, $\{X_nH(jn\omega)\}$ 为y(t)的傅里叶级数

什么是谱



Isaac Newton 英国数学家、物理学家



白光通过透镜会产生多 个颜色的光

透镜产生多个颜色?

白光能被分解,包含了各种颜色的光。 牛顿在拉丁文手稿中用了specter描述 这个现象,最后演化为spectrum,表 示彩虹中的各种颜色。