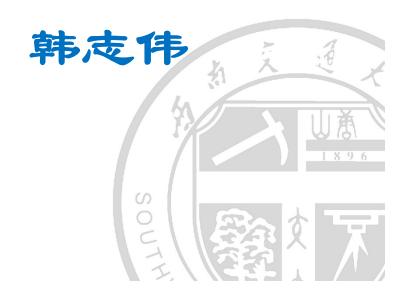


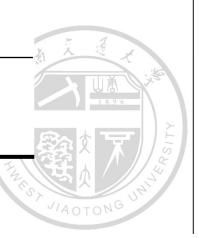
信号与系统





上节课复习:

- ◆ 系统分析方法
- ◆ 算子及其性质
- ◆ 微分方程经典解法
- ◆ 线性系统时域响应





卷积积分





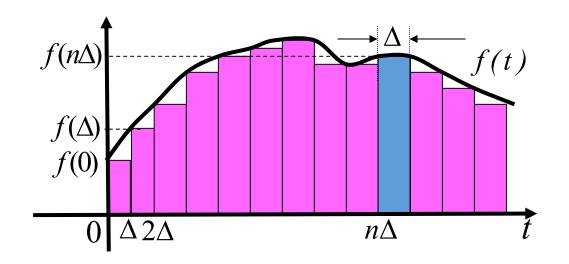
-卷积积分性质

- -卷积积分
- -卷积积分图解法



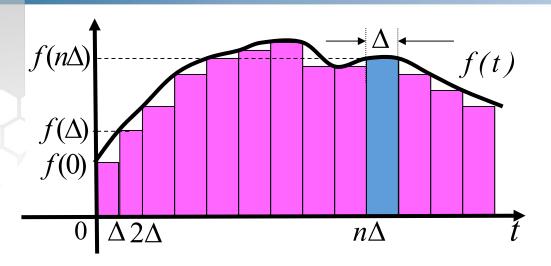


1、连续信号的 $\delta(t)$ 分解

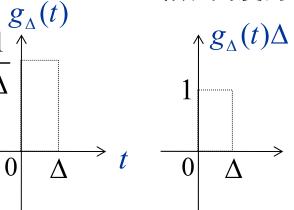


对一般信号f(t),可以将其分成很多 \triangle 宽度的区段,用一个阶梯信号 $f_{\triangle}(t)$ 近似表示f(t)。当 $\triangle \rightarrow 0$ 时,有 $f_{\triangle}(t) \rightarrow f(t)$





门函数 门函数(高度为1)



第零个矩形脉冲

$$f(0)g_{\Lambda}(t)\Delta$$

第1个矩形脉冲

$$f(\Delta)g_{\Lambda}(t-\Delta)\Delta$$

第11个矩形脉冲

$$f(n\Delta)g_{\Lambda}(t-n\Delta)\Delta$$

$$f(t) \approx \sum_{\Delta} f(n\Delta)g_{\Delta}(t-n\Delta)\Delta$$
 因为

因为
$$\lim_{\Delta \to 0} g_{\Delta}(t) = \delta(t)$$

$$f(t) = \lim_{\Delta \to 0} \sum_{n = -\infty}^{\infty} f(n\Delta)\delta(t - n\Delta)\Delta$$
 分解成冲激脉冲分量和



$$f(t) = \lim_{\Delta \to 0} \sum_{n = -\infty}^{\infty} f(n\Delta) \delta(t - n\Delta) \Delta$$

当 $\Delta \to 0$ 时,即 $\Delta \to d\tau$, $n\Delta$ 成为新变量 τ , 求和变成对连续新变量 τ 的积分

$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) \delta(t - \tau) d\tau$$
 抽样特性

表明任意波形的信号可以表示为无限多个强度为

 $f(\tau)$ d τ 的冲激信号 $[f(\tau)d\tau]\delta(t-\tau)$ 的积分,也就是说,

任意波形的信号可以分解为连续的加权冲激信号之和



一般信号 f(t) 激励下的零状态响应 $y_f(t)$

$$\delta(t) \longrightarrow h(t)$$

$$\delta(t-n\Delta) \longrightarrow h(t-n\Delta)$$

$$f(n\Delta)\delta(t-n\Delta)\Delta \longrightarrow f(n\Delta)h(t-n\Delta)\Delta$$

$$\lim_{\Delta \to 0} \sum_{n=-\infty}^{\infty} f(n\Delta)\delta(t-n\Delta)\Delta \longrightarrow \lim_{\Delta \to 0} \sum_{n=-\infty}^{\infty} f(n\Delta)h(t-n\Delta)\Delta$$

将 $y_f(t)$ 写成积分的形式,即得任意波形信号f(t)作用于线性系统引起的零状态响应



·卷积积分(Convolution)的定义

给定两个函数 $f_1(t)$ 和 $f_2(t)$,由这两个函数构成积分

$$\int_{-\infty}^{\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau) d\tau$$

这个积分就定义为函数 $f_1(t)$ 和 $f_2(t)$ 的卷积积分

简记为: $f_1(t) * f_2(t)$





1、卷积代数

(1) 交换律

$$f_1(t) * f_2(t) = f_2(t) * f_1(t)$$

例:
$$y_f(t) = f(t) * h(t) = h(t) * f(t)$$

$$= \int_0^t f(\tau)h(t-\tau)d\tau = \int_0^t f(t-\tau)h(\tau)d\tau$$

(2) 分配律

$$f_1(t) * [f_2(t) + f_3(t)] = f_1(t) * f_2(t) + f_1(t) * f_3(t)$$

(3) 结合律

$$f_1(t) * [f_2(t) * f_3(t)] = [f_1(t) * f_2(t)] * f_3(t)$$



2、卷积的微分和积分

(1) 微分

$$\frac{d}{dt}[f_1(t) * f_2(t)] = f_1(t) * \frac{df_2(t)}{dt} = \frac{df_1(t)}{dt} * f_2(t)$$

(2) 积分

$$\int_{-\infty}^{t} [f_1(\tau) * f_2(\tau)] d\tau = f_1(t) * \int_{-\infty}^{t} f_2(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{t} f_1(\tau) d\tau * f_2(t)$$

(3) 微积分

$$\frac{df_1(t)}{dt} * \int_{-\infty}^t f_2(\tau) d\tau = f_1(t) * f_2(\tau)$$





2、卷积的微分和积分

(1) 微分

$$\frac{d}{dt}[f_1(t) * f_2(t)] = f_1(t) * \frac{df_2(t)}{dt} = \frac{df_1(t)}{dt} * f_2(t)$$

(2) 积分

$$\int_{-\infty}^{t} [f_1(\tau) * f_2(\tau)] d\tau = f_1(t) * \int_{-\infty}^{t} f_2(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{t} f_1(\tau) d\tau * f_2(t)$$

(3) 微积分

$$\frac{df_1(t)}{dt} * \int_{-\infty}^t f_2(\tau) d\tau = f_1(t) * f_2(\tau)$$





3、f(t) 与奇异信号的卷积

(1) f(t) 与 $\delta(t)$ 的卷积

$$f(t) * \delta(t) = f(t)$$

证明:
$$f(t)*\delta(t) = \delta(t)*f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t-\tau)\delta(\tau)d\tau$$

= $f(t)\int_{-\infty}^{\infty} \delta(\tau)d\tau = f(t)$

例:
$$\delta(t) * \delta(t) = \delta(t)$$

推论
$$f(t)*\delta(t-T) = f(t-T)$$

 $f(t-T_1)*\delta(t-T_2) = f(t-T_1-T_2)$
 $\delta(t-T_1)*\delta(t-T_2) = \delta(t-T_1-T_2)$





(2) f(t) 与 u(t) 的卷积

$$f(t) * u(t) = \int_{-\infty}^{t} f(\tau) d\tau$$

证明:
$$f(t)*u(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau)u(t-\tau)d\tau$$
$$= \int_{-\infty}^{t} f(\tau)d\tau$$

推论
$$f(t)*u(t-t_0) = \int_{-\infty}^{t-t_0} f(\tau)d\tau$$





4、卷积时移

若
$$f_1(t) * f_2(t) = y(t)$$

则
$$f_1(t-t_0)*f_2(t)=f_1(t)*f_2(t-t_0)=y(t-t_0)$$
 式中 t_0 为实常数

推论
$$f_1(t-t_1)*f_2(t-t_2)=y(t-t_1-t_2)$$
 式中 t_1 和 t_2 为实常数

例:
$$f(t)*\delta(t)=f(t)$$
 $f(t)*\delta(t-t_1)=f(t-t_1)$



二. 卷积的计算

卷积积分的计算有解析法、图解法和数值解法。

1、卷积积分的解析法

例1: 已知
$$f(t) = u(t)$$
 $h(t) = [-2e^{-2t} + 3e^{-3t}]u(t)$ 求 $\mathcal{Y}_f(t)$ 。

解:
$$y_f(t) = f(t) * h(t) = (-2e^{-2t} + 3e^{-3t})u(t) * u(t)$$

由性质
$$f(t)*u(t) = \int_{-\infty}^{t} f(\tau)d\tau$$

$$y_f(t) = \int_{-\infty}^t (-2e^{-2\tau} + 3e^{-3\tau}) u(\tau) d\tau$$

$$= \int_0^t (-2e^{-2\tau} + 3e^{-3\tau}) d\tau$$

$$= e^{-2t} - e^{-3t} \qquad t \ge 0$$

$$= (e^{-2\tau} - e^{-3\tau}) \Big|_0^t$$





2、卷积积分的图解法

两个信号的卷积积分可以利用定义式计算,也可以用图解的方法计算。

通过卷积积分的图形解释,很容易理解卷积运算。

用图解法直观,尤其是函数式复杂时,用解析式法作容易出错,通过图形帮助确定积分区间和积分上下限更为方便准确。

最好将图解法、解析法两种方法结合起来





$$\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau) d\tau$$
 图解法步骤如下:

 $\mathfrak{B}1$ 步:变量替换。画出 $f_1(t)$ 与 $f_2(t)$ 波形,将图中t轴改换成 τ 轴,分别得到 $f_1(\tau)$ 与 $f_2(\tau)$ 的波形。

第2步: 翻转。将 $f_2(\tau)$ 波形以纵轴为中心网结 180° 得到 $f(\tau)$ τ)的波形。 $-(\tau - t) = t - \tau$

第3步: 平移。将 $f_2(-\tau)$ 沿时间轴 τ 平移t, 变为 $f_2(t-\tau)$ 。

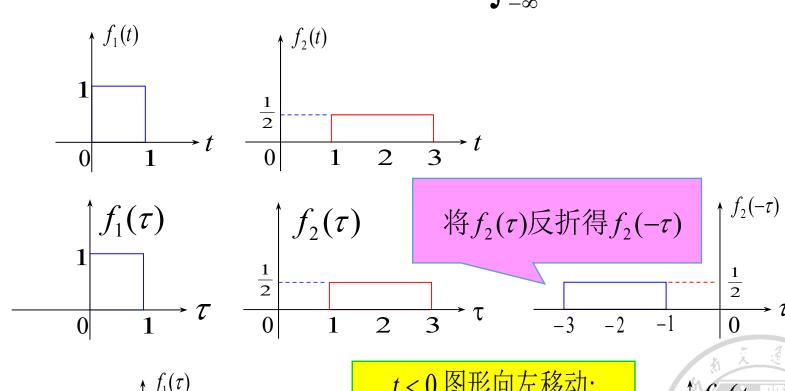
第4步:相乘。将 $f_1(\tau)$ 与 $f_2(t-\tau)$ 相乘得卷积积分式中的被积函数 $f_1(\tau)$ $f_2(t-\tau)$ 。

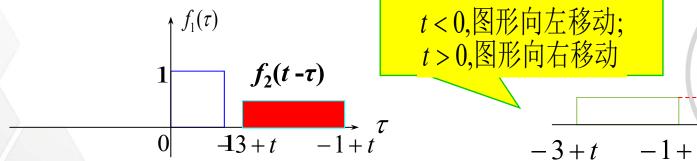
第5步: 计算乘积信号 $f_1(\tau) f_2(t-\tau)$ 波形与 τ 轴之间的面积,即卷 积在t时刻的值。

第6步: 令变量t在(- ∞ , ∞) 范围内变化,重复第3、4、5步,最终得到 卷积信号 $f_1(t)*f_2(t)$ 的值。

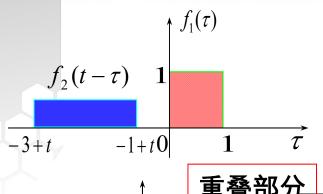


例2: 计算 $f(t) = f_1(t) * f_2(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau) d\tau$









$$\frac{3}{2}$$
 $-1+t<0$ 即 $t<1$ 时:

$$f_2(t-\tau)$$
 和 $f_1(\tau)$ 没有公共的重叠部分,
故卷积 $f(t) = f_1(t) * f_2(t) = 0$

$$f_{2}(t-\tau) \qquad \mathbf{f}_{1}(\tau) \qquad \mathbf{重叠部分}$$
的面积
$$-3+t \qquad 0 \qquad -1+t \qquad \mathbf{1} \qquad \tau$$

当
$$0 \le -1 + t < 1$$
 即 $1 \le t < 2$ 时:

$$f(t) = \int_0^{-1+t} f_1(\tau) f_2(t-\tau) d\tau = \int_0^{-1+t} 1 \times \frac{1}{2} d\tau = \frac{1}{2} (t-1)$$

$$f_{2}(t-\tau) \uparrow f_{1}(\tau)$$

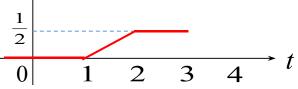
$$1$$

$$-3+t0$$

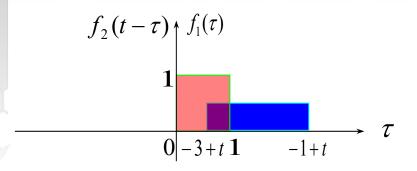
$$1_{1+t} \quad \tau \uparrow f(t)$$

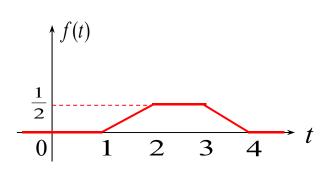
$$\frac{1}{2}$$
 1 \leq -1 + t 且 -3 + t < 0 即 2 \leq t < 3 时:

$$f(t) = \int_0^1 f_1(\tau) f_2(t - \tau) d\tau = \int_0^1 1 \times \frac{1}{2} d\tau = \frac{1}{2}$$









当 $0 \le -3 + t < 1$ 即 $3 \le t < 4$ 时:

$$f(t) = \int_{-3+t}^{1} f_1(\tau) f_2(t-\tau) d\tau = \int_{-3+t}^{1} 1 \times \frac{1}{2} d\tau = \frac{1}{2} (4-t)$$

$$f_2(t-\tau) \uparrow f_1(\tau)$$

 $f_2(t-\tau)$ 和 $f_1(\tau)$ 没有公共的重叠部分,

故卷积
$$f(t) = f_1(t) * f_2(t) = 0$$







号 13亿人用计算器 时 **算1000年**

TANK MENTAL SERVICE

STREET, SQUARE

Brender to Consensus

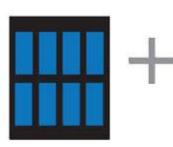
COMMUNICATION OF THE PARTY OF T

- A Contraction of

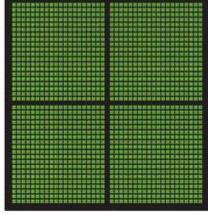








CPU MULTIPLE CORES

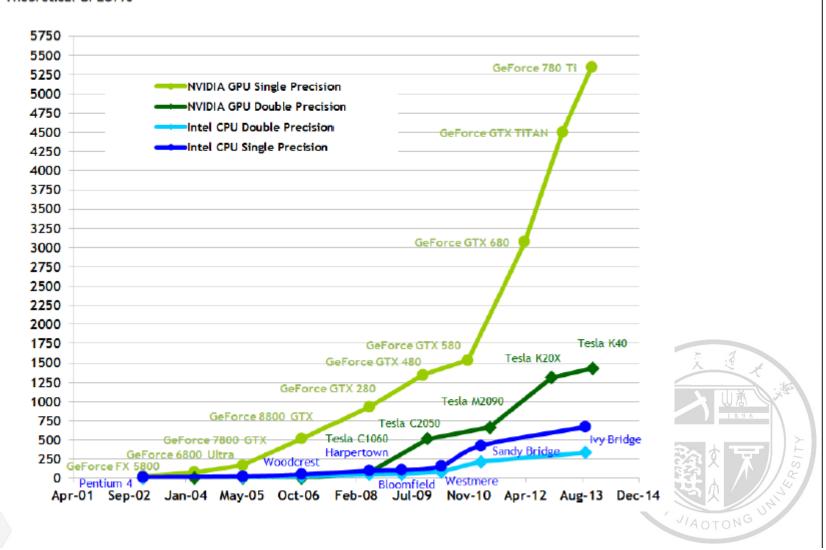


GPU THOUSANDS OF CORES



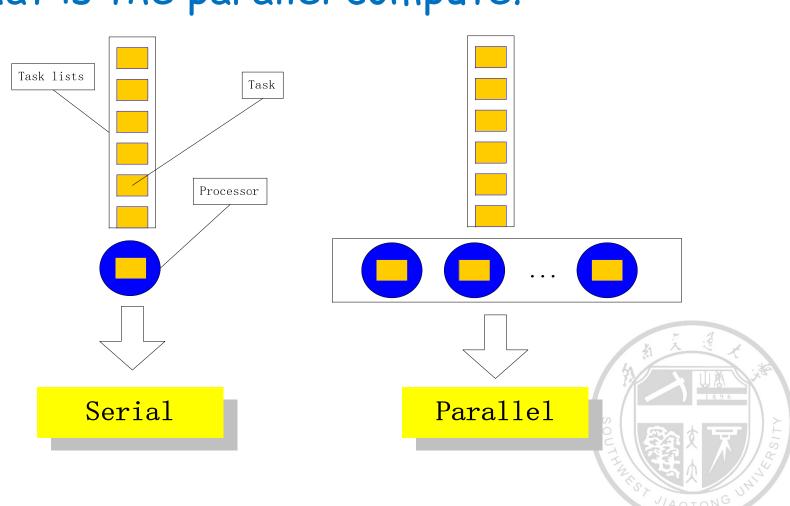


Theoretical GFLOP/s

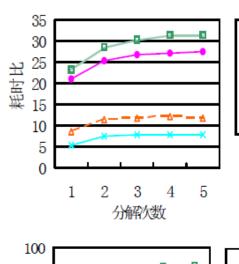


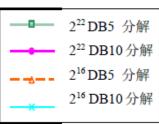


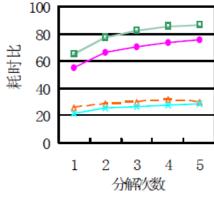
*What is the parallel compute?











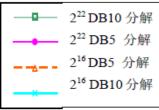


表 $1\,2^{16}$ 数据 DB5 小波分解耗时 Tab $1\,2^{16}$ data DB5 wavelet decomposition time

算	法 分解次数	1	2	3	4	5
并行	CUDA 并行算法	0.81	0.92	1.05	1.08	1.15
串行	CPU 串行算法	6.9	10.5	12.2	13	13.4
	Matlab engine 计算	20.8	26.6	30.9	33.9	34.1

表 2 216 数据 DB10 小波分解耗时

Tab 2 2¹⁶data DB10 wavelet decomposition time

算	法 分解次数	1	2	3	4	5
并行	CUDA 并行算法	1.26	1.42	1.57	1.65	1.71
串行	CPU 串行算法	6.9	10.5	12.1	13.1	13.5
	Matlab engine 计算	27.1	36.7	41.2	45.7	48.3

表 3 2²² 数据 DB5 小波分解耗时

Tab 3 2²²data DB5 wavelet decomposition time

算	法 分解次数	1	2	3	4	5
并行	CUDA 并行算法	21.2	25.8	28.4	29.5	30.4
串行	CPU 串行算法	492.3	740.1	866.4	925.2	956.6
	Matlab engine 计算	11733	17052	1997	21743	2280.4

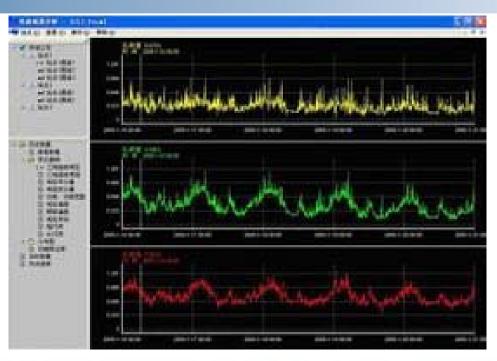
表 4 2²² 数据 DB10 小波分解耗时

Tab 4 2²²data DB10 wavelet decomposition time

算	法 分解次数	1	2	3	4	5
并行	CUDA 并行算法	23.2	28.9	31.8	33.5	34.6
串行	CPU 串行算法	486.2	733.2	856.3	913.9	947.5
	Matlab engine 计算	15209	2244.6	2633.5	28552	29942

JAOTONG











第3章

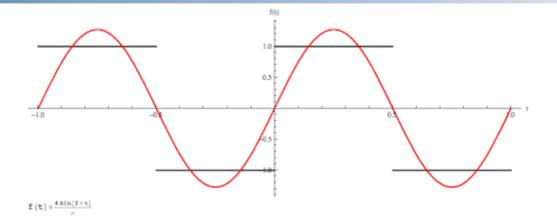


















§3.1 周期信号的频谱分析——傅里叶级数

- 三角形式的傅里叶级数
- 指数形式的傅里叶级数





一.三角形式的傅里叶级数形式

周期信号f(t),周期为T,基波角频率为 $\omega_1 = \frac{2\pi}{T}$

在满足<u>狄里赫利条件</u>时,可展成

$$f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos n \omega_1 t + b_n \sin n \omega_1 t \right) \tag{1}$$

称为三角形式的傅里叶级数,其系数

直流分量

$$a_0 = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} f(t) \, \mathrm{d}t$$

余弦分量的幅度

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} f(t) \cos n\omega_1 t \, \mathrm{d}t$$

正弦分量的幅度

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0 + T} f(t) \sin n\omega_1 t \, \mathrm{d}t$$





利用三角函数的边角关系, 还可以将一般三角形式化为标准的三角形式

$$f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos n\omega_0 t + b_n \sin n\omega_0 t)$$

$$= a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \sqrt{a_n^2 + b_n^2} \left[\frac{a_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} \cos n\omega_0 t - \frac{b_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} \sin n\omega_0 t \right]$$

$$= a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n (\cos \phi_n \cos n\omega_0 t - \sin \phi_n \sin n\omega_0 t)$$

$$= c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \cos(n\omega_0 t + \phi_n)$$





$$f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos n \omega_1 t + b_n \sin n \omega_1 t \right) \tag{1}$$

余弦形式
$$f(t) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \cos(n\omega_1 t + \varphi_n)$$
 (2)

$$c_0 = a_0$$
 $c_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$ $\phi_n = \arctan\left(\frac{-b_n}{a_n}\right)$

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

正弦形式
$$f(t) = d_0 + \sum_{n=1}^{\infty} d_n \sin(n\omega_1 t + \theta_n)$$
 (3)

$$d_0 = a_0$$
 $d_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$ $\theta_n = \arctan\left(\frac{b_n}{a}\right)$

$$\theta_n = \arctan$$

$$a_n = d_n \sin \theta_n$$
 $b_n = d_n \cos \theta_n$



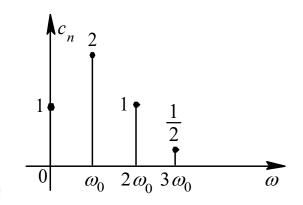
已知周期信号f(t)如下, 画出其频谱图。

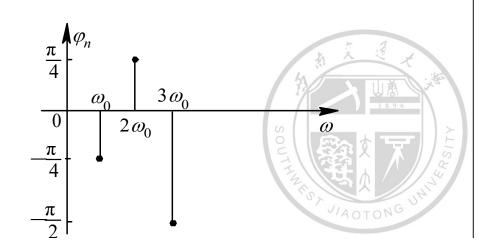
$$f(t) = 1 + \sqrt{2}\cos\omega_0 t - \cos(2\omega_0 t + \frac{5\pi}{4}) + \sqrt{2}\sin\omega_0 t + \frac{1}{2}\sin 3\omega_0 t$$

解 将f(t)整理为标准形式

$$f(t) = 1 + 2\cos(\omega_0 t - \frac{\pi}{4}) + \cos(2\omega_0 t - \frac{5\pi}{4} - \pi) + \frac{1}{2}\cos(3\omega_0 t - \frac{\pi}{2})$$
$$= 1 + 2\cos(\omega_0 t - \frac{\pi}{4}) + \cos(2\omega_0 t - \frac{5\pi}{4}) + \frac{1}{2}\cos(3\omega_0 t - \frac{\pi}{2})$$

振幅谱与相位谱如图3.1-1所示。







指数形式的傅里叶级数

1、指数形式的级数

 $a_n \cos n\omega_1 t + b_n \sin n\omega_1 t$

$$=a_n \frac{e^{jn\omega_l t} + e^{-jn\omega_l t}}{2} + b_n \frac{e^{jn\omega_l t} - e^{-jn\omega_l t}}{2j}$$

$$= \frac{a_n - jb_n}{2}e^{jn\omega_1 t} + \frac{a_n + jb_n}{2}e^{-jn\omega_1 t} \qquad -\infty < t < \infty$$

$$\cos n\omega_0 = \frac{1}{2}(e^{jn\omega_0} + e^{-jn\omega_0})$$

$$\sin n\omega_0 = \frac{1}{j2}(e^{jn\omega_0} + e^{-jn\omega_0})$$

$$e^{\pm jn\omega_0} = \cos n\omega_0 \pm j\sin n\omega_0$$

$$-\infty < t < \infty$$

$$\Rightarrow a_0 = F_0 \qquad F_n = \frac{a_n - jb_n}{2} \qquad F_{-n} = \frac{a_n + jb_n}{2}$$

 $a_n \cos n\omega_1 t + b_n \sin n\omega_1 t = F_n e^{jn\omega_1 t} + F_{-n} e^{-jn\omega_1 t}$



$$a_{n} \cos n\omega_{1}t + b_{n} \sin n\omega_{1}t = F_{n}e^{jn\omega_{1}t} + F_{-n}e^{-jn\omega_{1}t}$$

$$\therefore f(t) = a_{0} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_{n} \cos n\omega_{1}t + b_{n} \sin n\omega_{1}t\right)$$

$$= F_{0} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[F_{n}e^{jn\omega_{1}t} + F_{-n}e^{-jn\omega_{1}t}\right]$$

$$= F_{0} + \sum_{n=1}^{\infty} F_{n}e^{jn\omega_{1}t} + \sum_{n=-\infty}^{-1} F_{n}e^{jn\omega_{1}t}$$

$$= \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_{n}e^{jn\omega_{1}t} - \infty < t < \infty$$
傅里叶级数的复指
数形式

 F_n 为傅里叶级数系数,通过 F_n ,周期函数f(t)被表示成不同频率<mark>虚指数信号之</mark>和。

三角傅里叶级数和指数傅里叶级数虽形式不同,但实际上都属于同一性质的级数,即都是将一信号表示为直流分量和各次谐波分量之和。



连续时间傅里叶级数变换对:

$$f(t) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t}$$
 (4)

$$F_n = \frac{1}{T} \int_{T} f(t) e^{-jn\omega_1 t} dt \qquad (5)$$





指数形式与三角形式系数之间的关系为

$$F_{0} = a_{0} = c_{0}$$

$$F_{n} = \frac{1}{2}(a_{n} + jb_{n}) = \frac{1}{2}c_{n}e^{j\phi_{n}}$$

$$F_{-n} = \frac{1}{2}(a_{n} + jb_{n}) = \frac{1}{2}c_{n}e^{-j\phi_{n}}$$

$$|F_{n}| = \frac{1}{2}c_{n} = |F_{-n}|$$

$$\phi_{n} = -\arctan\frac{b_{n}}{a_{n}}$$

$$F_{n} + F_{-n} = 2\operatorname{Re}[F_{n}] = a_{n}$$

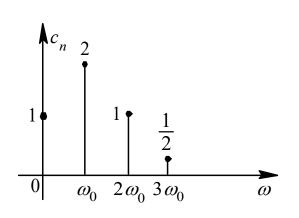
$$j(F_{n} - F_{-n}) = j2\operatorname{Im}[F_{n}] = b_{n}$$

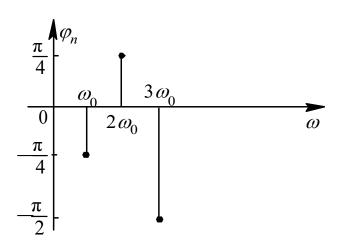




三角形式频谱

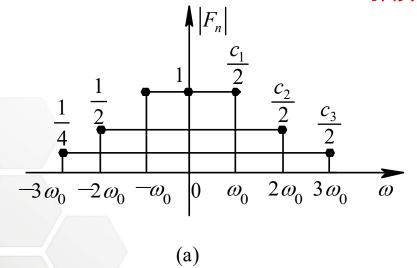
单边谱

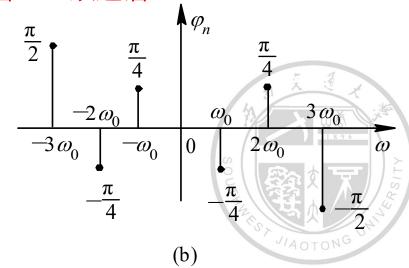




指数形式频谱

双边谱

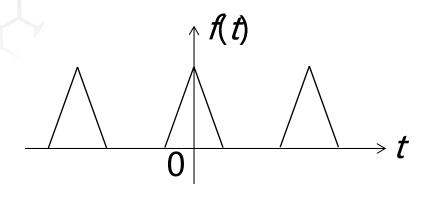


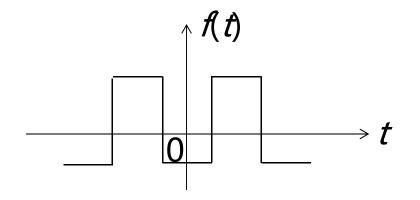




三、波形的对称性与傅里叶级数系数的关系

1. 偶函数: f(t) = f(-t) 纵轴对称





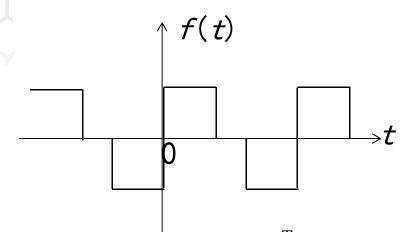
$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin n\omega t dt = 0$$

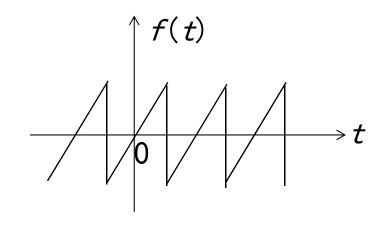
$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos n\omega t dt = \frac{4}{T} \int_{0}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos n\omega t dt$$

只有恒定分量和余弦项



2. 奇函数 f(t) = -f(-t) 原点对称





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

$$b_n = \frac{4}{T} \int_0^{\frac{T}{2}} f(t) \sin n\omega t dt$$

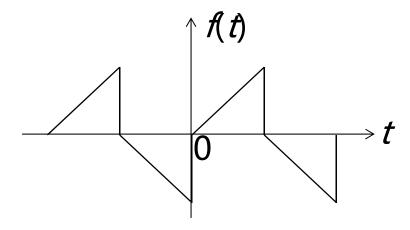
只有正弦项





3. 奇谐波函数

$$f(t) = -f\left(t \pm \frac{T}{2}\right)$$
 镜像对称



k=0, 2, 4...时, $a_k=0$, $b_k=0$

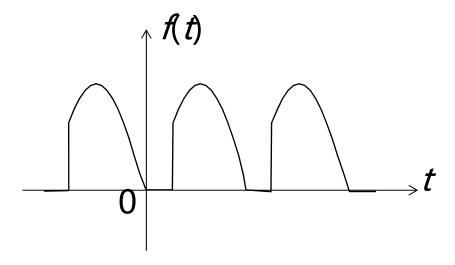
k=1、3、5...时, *a_k*、*b_k*有值

- ◆ 电力系统中,一般地讲,奇次谐波引起的危害比偶次谐波更多更大。
- ◆ 在平衡的三相系统中 , 由于 对称关系 , 偶次谐波已经被 消除了 , 只有奇次谐波存在
- ◆ 对于三相整流负载, 谐波电流是6n±1次谐波,例如5、7、11、13、17、19等
- ◆ 变频器主要产生5、7次谐波



4. 偶谐波函数

$$f(t) = f\left(t \pm \frac{T}{2}\right)$$
 前后半周波形重合

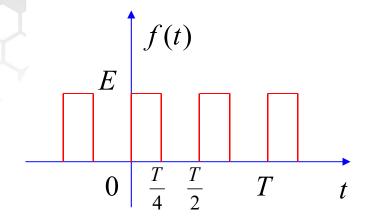


$$k=1, 3, 5...a_k=0, b_k=0$$





例:已知波形如图,求傅里叶级数展开式。



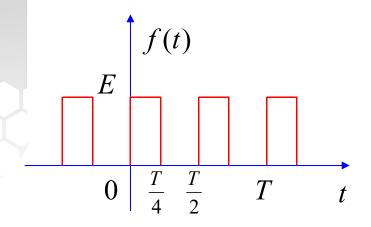
解:

$$a_{n} = \frac{2}{T} \left(\int_{0}^{\frac{T}{4}} E \cos n\omega_{1} t dt + \int_{\frac{T}{2}}^{\frac{3T}{4}} E \cos n\omega_{1} t dt \right)$$

$$= \frac{2E}{T} \left(\frac{1}{n\omega_{1}} \sin n\omega_{1} \cdot \frac{T}{4} + \frac{1}{n\omega_{1}} \sin n\omega_{1} \cdot \frac{3T}{4} - \frac{1}{n\omega_{1}} \sin n\omega_{1} \cdot \frac{T}{2} \right)$$

$$= \frac{E}{n\pi} \left(\sin \frac{n\pi}{2} + \sin \frac{3n\pi}{2} \right) = 0$$





$$a_0 = \frac{E}{2} \qquad a_n = 0$$

$$b_n = \frac{2}{T} \left(\int_0^{\frac{T}{4}} E \sin n\omega_1 t dt + \int_{\frac{T}{2}}^{\frac{3T}{4}} E \sin n\omega_1 t dt \right)$$

$$= -\frac{E}{n\pi} \left(\cos \frac{n\pi}{2} - 1 + \cos \frac{3n\pi}{2} - \cos n\pi \right)$$

$$= \frac{E}{n\pi} (1 + \cos n\pi)$$

$$\frac{E}{2}$$

$$\frac{E}{n\pi}(1+\cos n\pi)$$

$$\frac{E}{n\pi}$$

$$\frac{E}{\pi}$$

$$\frac{E}{2\pi}$$

$$\frac{E}{2\pi}$$

$$\frac{E}{3\pi}$$

$$\frac{E}{3\pi}$$

$$\frac{E}{3\pi}$$

$$\frac{E}{n\pi}$$

$$= \begin{cases} 0 & n 为 奇数 \\ \frac{2E}{n\pi} & n 为 偶数 \end{cases}$$

$$\therefore f(t) = \frac{E}{2} + \frac{2E}{\pi} \sum_{n=2j}^{\infty} \frac{1}{n} \sin \frac{2n\pi}{T} t \qquad j = 1.2 \cdots$$



序号	对称条件	傅氏系数(仅有不为零的系数)
1	偶函数	$a_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \cos n\omega_0 t dt$
2	奇函数	$b_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \sin n\omega_0 t dt$
3	奇谐函数	$a_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \cos n\omega_0 t dt n \text{ 为奇数}$ $b_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \sin n\omega_0 t dt n \text{ 为奇数}$
4	偶谐函数	$a_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \cos n\omega_0 t dt n $ 为偶数 $b_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \sin n\omega_0 t dt n $ 为偶数
5	奇函数、奇谐函数	$b_n = \frac{8}{T} \int_0^{T/4} f(t) \sin n\omega_0 t dt n \text{为奇数}$
6	奇函数、偶谐函数	$b_n = \frac{8}{T} \int_0^{T/4} f(t) \sin n\omega_0 t dt n $ 为偶数
7	偶函数、奇谐函数	$a_n = \frac{8}{T} \int_0^{T'_1} f(t) \cos n\omega_0 t dt n \text{为奇数}$
8	偶函数、偶谐函数	$a_n = \frac{8}{T} \int_0^{T/4} f(t) \cos n\omega_0 t dt n \text{ 为偶数}$



§3.2 周期信号的频谱





1. 频谱的概念

三角形式
$$f(t) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \cos\left(n\omega_1 t + \varphi_n\right)$$

指数形式
$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t}$$

周期信号的频率分量总体称为信号的频谱,或周期信号所有谐波分量随频率的分布。

不同的时域信号,只是傅里叶级数的系数 c_n 、 φ_n 和 F_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。

系数 c_n 、 φ_n 和 F_n 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。



2. 频谱的表示

直接画出信号各次谐波对应的振幅 $c_n(|F_n|)$ 及相位 φ_n 随 ω 变化的曲线,这种线状分布图形称为信号的频谱图。

- 三角函数形式频谱
- 指数函数形式频谱



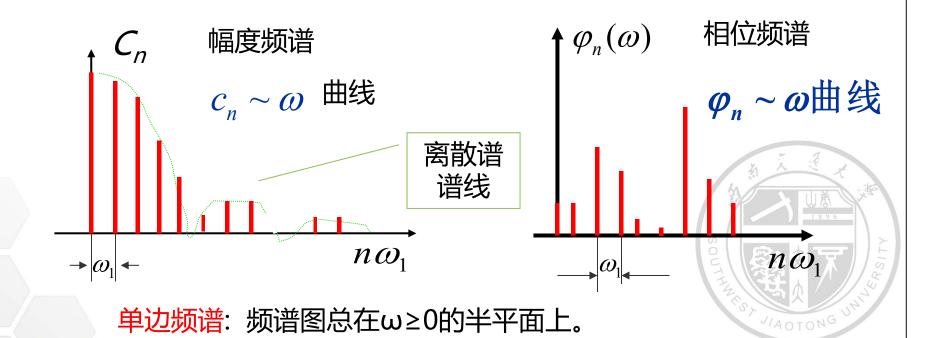


(1) 三角函数形式频谱

$$f(t) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \cos(n\omega_1 t + \varphi_n)$$

 $C_n \sim \omega$ 关系曲线称为幅度频谱图

 $\varphi_n \sim \omega$ 关系曲线称为相位频谱图





(2) 指数函数形式频谱

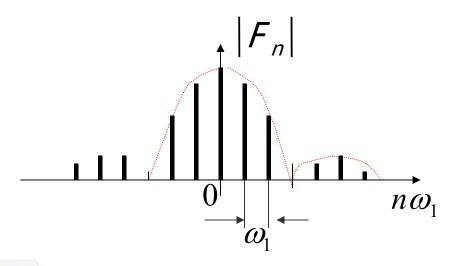
$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t}$$

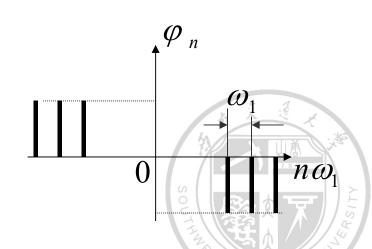
$$F_n = |F_n| e^{j\varphi_n}$$

$$|F_n| \sim \omega$$
 关系曲线称为幅频图

 $\varphi_n \sim \omega$

关系曲线称为相频图





双边频谱: $n\omega_1$ 由-∞到+∞在整个 ω 轴变化



(3) 两种频谱图的关系

三角函数形式:

$$c_n \sim \omega$$
, $\varphi_n \sim \omega$ 单边频谱

指数函数形式:

$$\left|F_{n}\right|\sim\omega$$
, $arphi_{n}\sim\omega$ 双边频谱

• 幅频特性

$$|F_n| = \frac{1}{2} \sqrt{a_n^2 + b_n^2} = \frac{1}{2} c_n \ (n \neq 0) \quad F_0 = a_0 = c_0$$

幅度谱为偶函数

$$|F_n| = |F_{-n}|$$

• 相频特性

$$\varphi_n = tg^{-1} \left(\frac{-b_n}{a_n} \right)$$

相位频谱为奇函数

$$\varphi(n\omega_1) = -\varphi(-n\omega_1)$$





3、 周期信号频谱的特点

离散性:频谱由不连续的谱线组成,每一条谱线

代表一个正弦分量

谐波性:每一条谱线只能出现在基波频率的整数倍

频率上,即只有基波频率的各次谐波分量

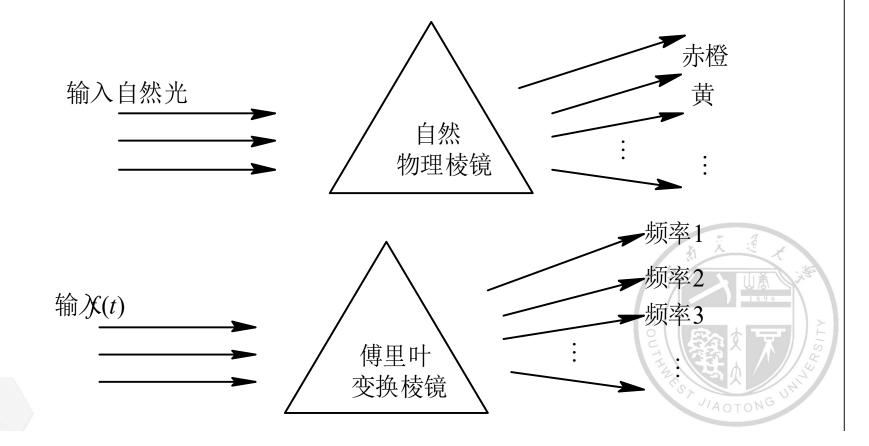
收敛性:即各次谐波分量的振幅随着谐波次数的增

大而逐渐减小。

注意:冲激函数序列的频谱不满足收敛性。

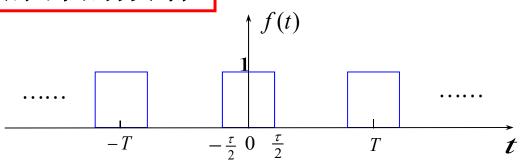


一个棱镜,它把一个信号函数分解为众多的频率分量。 这些频率 分量又可以重构原来的信号函数。 这种变换是可逆的且保持能 量不变。





周期矩形脉冲的频谱



$$F_{n} = \frac{1}{T} \int_{-\frac{\tau}{2}}^{\frac{\tau}{2}} e^{-jn\omega_{1}t} dt = \frac{1}{T} \cdot \frac{e^{-jn\omega_{1}t}}{-jn\omega_{1}} \Big|_{-\frac{\tau}{2}}^{\frac{\tau}{2}} = \frac{2}{T} \cdot \frac{\sin\frac{n\omega_{1}\tau}{2}}{n\omega_{1}} = \frac{\tau}{T} \cdot \frac{\sin\frac{n\omega_{1}\tau}{2}}{\frac{n\omega_{1}\tau}{2}}$$

$$n = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots$$

$$Sa(x) = \frac{\sin x}{x}$$
 为抽样函数信号,当 $x \to 0$ 时 $Sa(0) = 1$,

频谱为:
$$F_n = \frac{\tau}{T} Sa(\frac{n\omega_1 \tau}{2}) \qquad n = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots$$

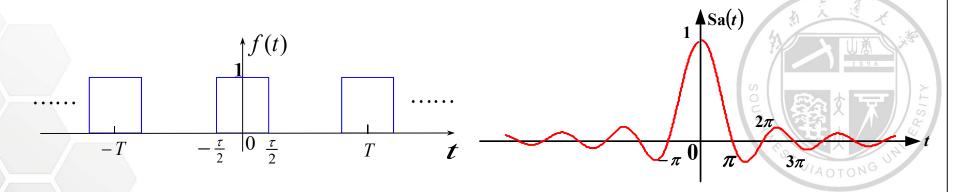


$$F_n = \frac{\tau}{T} Sa(\frac{n\omega_1 \tau}{2})$$

其中:
$$\omega_1 = \frac{2\pi}{T}$$
 为基波频率

$$F_n$$
 在 $\omega = n\omega_1$ 有值

$$Sa(\frac{\omega\tau}{2})$$
 为包络线, $\frac{\omega\tau}{2} = m\pi$ 即 $\omega = \frac{2m\pi}{\tau}$ 处为零

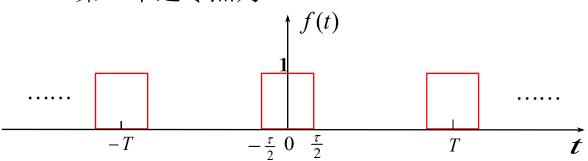




周期T不变,脉冲宽度 τ 变化 ①

情况 1:
$$\tau = \frac{T}{4}, F_n = \frac{\tau}{T} Sa(\frac{n\pi\tau}{T}) = \frac{1}{4} Sa(\frac{n\pi}{4})$$

第一个过零点为 n=4





第一个过零点: $Sa(\frac{\omega\tau}{2}) = 0\frac{\omega\tau}{2} = \pi \quad \omega = \frac{2\pi}{\tau} = 4\omega_1$

 $\begin{array}{c|c} & \frac{2\pi}{\tau} \\ \hline 0 & \end{array}$

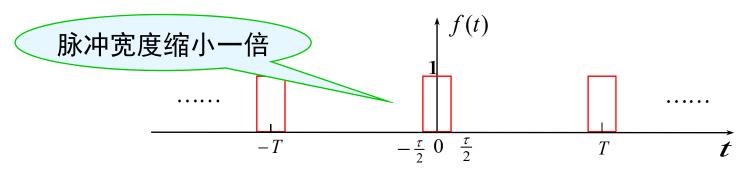


周期T不变,脉冲宽度 τ 变化

2

情况 2:
$$\tau = \frac{T}{8}, F_n = \frac{\tau}{T} Sa(\frac{n\pi\tau}{T}) = \frac{1}{8} Sa(\frac{n\pi}{8})$$

第一个过零点为 n=8



谱线间隔不变 $\omega_1 = \frac{2\pi}{T}$

 $\int F_n$

幅值减小一倍

 \mathbf{O}

第一个过零点增加一倍

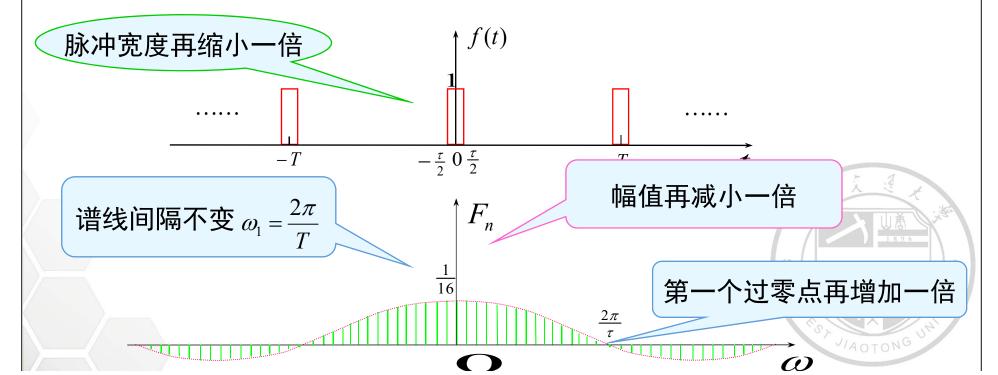


周期T不变,脉冲宽度 τ 变化

(3)

情况 3:
$$\tau = \frac{T}{16}, \ F_n = \frac{\tau}{T} Sa(\frac{n\pi\tau}{T}) = \frac{1}{16} Sa(\frac{n\pi}{16})$$

第一个过零点为 n=16





结论

 τ 由大变小, F_n 的第一个过零点频率增大

$$Sa(\frac{\omega\tau}{2}) = 0$$
 $\frac{\omega\tau}{2} = \pi$ $\omega = \frac{2\pi}{\tau}$

通常将 $\omega = 0 \sim \frac{2\pi}{\tau}$ 这段频率范围称为矩形脉冲信号的<mark>频带宽度</mark>

记为
$$B_{\omega} = \frac{2\pi}{\tau}$$
 或 $B_{f} = \frac{1}{\tau}$

τ确定了带宽, τ由大变小,频谱的幅度变小。

由于 T不变, 谱线间隔不变, 即 $\omega_1 = \frac{2\pi}{T}$ 不变。





脉冲宽度 τ 不变,周期T变化 ① ① $\omega_1 = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{2\tau}$ 情况 1: $T = 4\tau$ 时,谱线间隔 $\omega_1 = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{2\tau}$ 脉冲宽度 τ 不变,周期T变化

$$\omega_1 = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{2\tau}$$

第一个过零点
$$\omega = \frac{2\pi}{\tau}$$

$$\int_{-T}^{T} -\frac{\tau}{2} 0 \frac{\tau}{2} T$$
.....

谱线间隔 $\omega_1 = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{2\tau}$

幅值: $F_0 = \frac{\tau}{T} Sa(0) = \frac{1}{\Lambda}$

第一个过零点



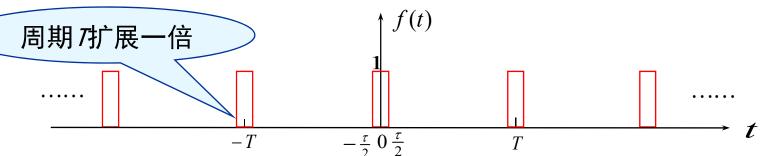
脉冲宽度 τ 不变,周期T变化

$$T = 8\tau$$

情况 2: $T=8\tau$ 时,谱线间隔

$$\omega_1 = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{4\tau}$$

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



谱线间隔减小一倍



幅值减小一倍

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

 ω

第一个过零点不变



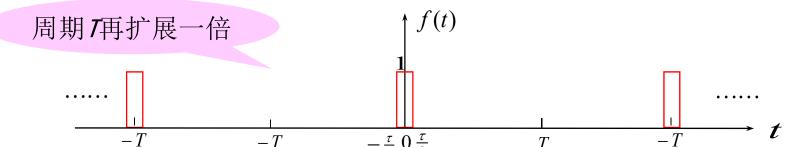
脉冲宽度 τ 不变,周期T变化

情况 3:
$$T=16\tau$$
 时,谱线间隔

$$\omega_1 = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{8\tau}$$

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

 2π



谱线间隔再减小一倍



幅值再减小一倍

 ω

第一个过零点不变



结论

• τ 不变, F_n 的第一个过零点频率不变

即
$$\omega = \frac{2\pi}{\tau}$$
 : $B_f = \frac{1}{\tau}$ 带宽不变。

- 7由小变大, 谐波频率成分丰富, 并且频谱的幅度变小。
- ❖ $T \rightarrow ∞$ 时,谱线间隔 \rightarrow 0 ,这时
 - 周期信号 → 非周期信号离散频谱 → 连续频谱





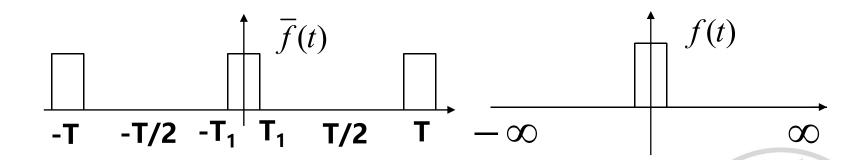
§3.3 滁周期信号的 连续时间傅里叶变换





周期信号的傅里叶级数变换对:

$$f(t) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t} \qquad F_n = \frac{1}{T} \int_{T} f(t) e^{-jn\omega_1 t} dt$$



当周期矩形脉冲信号的周期 7 无限大时,就演变

成了非周期信号的单脉冲信号



$$T \rightarrow \infty$$

$$\overline{f}(t)$$
周期信号 \longrightarrow 非周期信号 $f(t)$

谱线间隔
$$\omega_1 = \frac{2\pi}{T}$$
 \longrightarrow 0

离散谱 连续谱

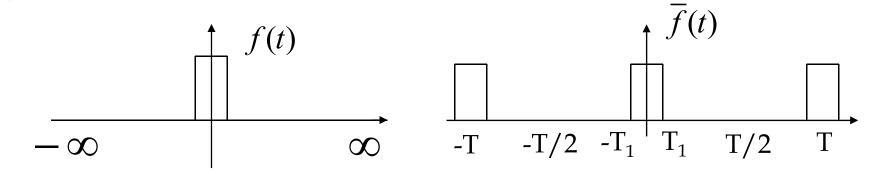
复振幅
$$F_n = \frac{1}{T} \int_{T} f(t) e^{-jn\omega_1 t} dt$$
 \longrightarrow 0

因此,对非周期信号不能再用 F_n 表示频谱,必须引入一个新的量----频谱密度函数。



一. 傅里叶变换

假定非周期信号 f(t)如图,由它构成的周期信号 $\overline{f}(t)$ 如图,周期为T



周期信号f(t)的傅里叶级数:

$$\overline{f}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t}$$

复振幅为

$$F_{n} = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \overline{f}(t) e^{-jn\omega_{1}t} dt$$





$$F_n = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \overline{f}(t) e^{-jn\omega_1 t} dt$$

两边乘以
$$T$$
,得 $TF_n = \frac{2\pi F_n}{\omega_1} = \frac{F_n}{f} = \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \overline{f}(t) e^{-jn\omega_1 t} dt$

当周期 $T \to \infty$ 时,积分区间为 $(-\infty, \infty)$, $f(t) \to f(t)$

$$\lim_{T \to \infty} TF_n = \lim_{\omega_1 \to 0} \frac{2\pi F_n}{\omega_1} = \lim_{T \to \infty} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \overline{f}(t) e^{-jn\omega_1 t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\omega t} dt$$

记作
$$F(j\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\omega t}dt$$



$$F(j\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \lim_{T \to \infty} TF_n = \lim_{\omega_1 \to 0} \frac{2\pi F_n}{\omega_1} = \lim_{f \to 0} \frac{F_n}{f}$$

 $F(j\omega)$ 称为原函数 f(t) 的频谱密度函数

$$\text{If } \lim_{T\to\infty}F_n=\lim_{T\to\infty}\frac{F(j\omega)}{T}=\lim_{\omega_1\to0}\frac{F(j\omega)\omega_1}{2\pi}=\frac{F(j\omega)}{2\pi}\Delta\omega$$

当周期 $T \rightarrow \infty$ 时

$$F_n \to \frac{F(j\omega)}{2\pi} \Delta \omega$$





戈性系统频域分析

下面分析当周期 $T\rightarrow\infty$ 时,傅里叶级数的变化

$$\overline{f}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t}$$

当周期 $T \rightarrow \infty$ 时

$$\overline{f}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t} \qquad F_n \rightarrow \frac{F(j\omega)}{2\pi} \Delta \omega$$

$$f(t) \to f(t)$$

$$\omega_1 = \frac{2\pi}{T} \to 0 \quad \mathbb{H} \, \Delta \omega \, \mathbb{R} \, \overline{x}$$

$$n\omega_1 \to \omega \quad \sum_{n=-\infty}^{\infty} \to \int_{-\infty}^{\infty} dx$$

$$f(t) = \lim_{T \to \infty} \overline{f}(t) = \lim_{\omega_1 \to 0} \sum_{n = -\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_1 t} = \lim_{\omega_1 \to 0} \sum_{n = -\infty}^{\infty} \left[\frac{F(j\omega)}{2\pi} \Delta \omega \right] e^{j\omega t}$$

所以
$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(j\omega) e^{j\omega t} d\omega$$



$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(j\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

$$F(j\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-j\omega t} dt$$

傅里叶变换对

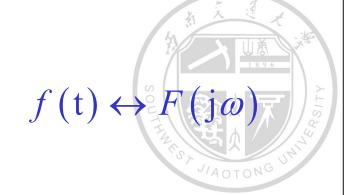
由f(t) 求 $F(j\omega)$ 称为傅里叶正变换

由 $F(j\omega)$ 求 f(t) 称为傅里叶逆变换

 $F(j\omega)$ 称为f(t)的变换函数 f(t) 称为 $F(j\omega)$ 原函数

$$F[f(t)] = F(j\omega)$$

$$F^{-1}[F(j\omega)] = f(t)$$





二. 非周期信号的频谱函数

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(j\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

说明非周期信号f(t)表示成复指数 $e^{j\omega t}$ 的连续和

振幅为 $\frac{1}{2\pi}F(j\omega)d\omega$,

对任一 ω , 因 $d\omega$ 为无穷小,

所以 $e^{j\omega t}$ 的绝对振幅 $\left| \frac{1}{2\pi} F(j\omega) d\omega \right| \to 0$ 也是无穷小

虽然各频谱幅度无限小,但相对大小仍有区别

$$F(j\omega) = \lim_{T \to \infty} TF_n = \lim_{\omega_1 \to 0} \frac{2\pi F_n}{\omega_1} = \lim_{f \to 0} \frac{F_n}{f}$$

 $F(j\omega)$ 称为非周期函数f(t) 的频谱密度函数 或简称频谱函数、频谱





频谱密度函数的表示

$$F(j\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-j\omega t} dt = F[f(t)]$$

频谱密度函数 $F(j\omega)$ 一般是复函数,可记为

$$F(j\omega) = |F(j\omega)| e^{j\varphi(\omega)}$$

 $|F(j\omega)| \sim \omega$

幅度频谱

 $\varphi(\omega) \sim \omega$

相位频谱





傅里叶变换存在的充分条件

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt < \infty$$

即f(t)绝对可积是傅里叶变换存在的充分条件

所有能量信号均满足此条件

但阶跃函数、正弦函数等不满足上述绝对可积条件, 由于引入广义函数,这些函数在广义的意义上存在傅里叶 变换













谢 谢 大 家!

