



功率信号的互相关函数

$$R_{12}(\tau) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x_1(t) x_2(t+\tau) dt$$

功率信号的自相关函数

$$R(\tau) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) x(t+\tau) dt$$

周期信号的自相关函数

$$R(\tau) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) x(t+\tau) dt = \frac{1}{T_0} \int_{-\frac{T_0}{2}}^{\frac{T_0}{2}} x(t) x(t+\tau) dt$$



自相关函数与功率谱密度的关系为: $R(\tau) \leftrightarrow P(\omega)$

其中:
$$P(\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{|X_T(\omega)|^2}{T}$$
 为功率谱密度函数。

$$X_T(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x_T(t)e^{-j\omega t}dt = \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$P(\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} |X_T(\omega)|^2 = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} X_T^*(\omega) \cdot X_T(\omega)$$
$$= \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) e^{j\omega t} dt \cdot \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t') e^{-j\omega t'} dt'$$

$$\Rightarrow t' = t + \tau$$



证明 (续):

$$P(\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) e^{j\omega t} dt \cdot \int_{-\frac{T}{2} - t}^{\frac{T}{2} - t} x(t + \tau) e^{-j\omega(t + \tau)} d\tau$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) x(t + \tau) dt \cdot e^{-j\omega \tau} d\tau$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} R(\tau) e^{-j\omega \tau} d\tau = \Im[R(\tau)]$$

$$\begin{cases} P(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} R(\tau) e^{-j\omega \tau} d\tau \\ R(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} P(\omega) e^{j\omega \tau} d\omega \end{cases}$$

结论: 功率信号的自相关函数和功率谱密度函数是一对傅里叶变换。



例2.4 试求周期信号 $x(t) = A\cos(\omega_0 t + \theta)$ 的功率谱。

解:方法1 利用信号的傅里叶级数展开式求功率谱。

$$P(\omega) = 2\pi \sum_{n=-\infty}^{\infty} |C_n|^2 \delta(\omega - n\omega_0) \quad \text{T} \quad (2.4)$$

曲于
$$x(t) = A\cos(\omega_0 t + \theta) = \frac{A}{2} \left[e^{j(\omega_0 t + \theta)} + e^{-j(\omega_0 t + \theta)} \right]$$
$$= \frac{A}{2} e^{j\theta} e^{j\omega_0 t} + \frac{A}{2} e^{-j\theta} e^{-j\omega_0 t} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{jn\omega_0 t}$$

---周期信号傅里叶级数展开式

故有:
$$C_1 = \frac{A}{2}e^{j\theta}$$
, $C_{-1} = \frac{A}{2}e^{-j\theta}$



利用式 (2.4) ,有

$$P(\omega) = 2\pi \sum_{n=-\infty}^{\infty} |C_n|^2 \delta(\omega - n\omega_0)$$

$$= 2\pi \left(\frac{A}{2}\right)^2 \left[\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0)\right]$$

$$= \frac{\pi A^2}{2} \left[\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0)\right]$$



方法2 利用相关函数求功率谱。周期信号的周期

$$T_0 = 2\pi/\omega_0$$

$$R(\tau) = \frac{1}{T_0} \int_{-\frac{T_0}{2}}^{\frac{T_0}{2}} A \cos(\omega_0 t + \theta) \cdot A \cos(\omega_0 t + \omega_0 \tau + \theta) dt$$

$$= \frac{1}{T_0} \int_{-\frac{T_0}{2}}^{\frac{T_0}{2}} \frac{A^2}{2} [\cos \omega_0 \tau + \cos(2\omega_0 t + \omega_0 \tau + 2\theta)] dt$$

$$= \frac{1}{T_0} \int_{-\frac{T_0}{2}}^{\frac{T_0}{2}} \frac{A^2}{2} \cos \omega_0 \tau dt + \frac{1}{T_0} \int_{-\frac{T_0}{2}}^{\frac{T_0}{2}} \frac{A^2}{2} \cos(2\omega_0 t + \omega_0 \tau + 2\theta) dt$$

$$= \frac{1}{T_0} \int_{-\frac{T_0}{2}}^{\frac{T_0}{2}} \frac{A^2}{2} \cos \omega_0 \tau dt$$

$$= \frac{A^2}{2} \cos \omega_0 \tau$$



即

$$R(\tau) = \frac{A^2}{2} \cos \omega_0 \tau$$

故有:
$$P(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{A^2}{2} \cos \omega_0 \tau \cdot e^{-j\omega_0 \tau} d\tau$$
$$= \frac{\pi A^2}{2} \left[\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0) \right]$$

两种方法得到的结果是相同的。

$$\tau = 0$$
 时, $R(\tau = 0) = \frac{A^2}{2} = P = \int_{-\infty}^{+\infty} P(\omega)d\omega$