

# 随机过程B

平稳过程的相关函数与功率谱密度

陈 昱

cyu@ustc.edu.cn

东区管理科研楼 1003

63602243

2020 年 5 月

对平稳过程  $X$  的协方差函数  $R(\tau)$ , 容易由定义得到如下性质:

1. 对称性, 即  $R(-\tau) = R(\tau)$
2. 有界性, 即  $|R(\tau)| \leq R(0)$
3. 非负定性。即对任意的时刻  $t_n$  及实数  $a_n, n = 1, 2, \dots, N$ 。有

$$\sum_{n=1}^N \sum_{m=1}^N a_n a_m R(t_n - t_m) \geq 0,$$

4. 平稳过程  $n$  阶导数的协方差函数为

$$\text{Cov}(X^n(t), X^n(t + \tau)) = (-1)^n R^{(2n)}(\tau). \quad (1)$$

# 功率谱密度

► 本小节主要研究协方差函数（即均值为零的自相关函数）的频率结构。

► 我们先从确定性时间函数的能量，能谱密度，功率谱等概念出发，然后引入平稳过程功率谱的概念。

- 设  $x(t)$  是实轴上以  $2T$  为周期的函数，在  $[-T, T]$  上只有有限个第一类间断点（也可以改为其他条件），则  $x(t)$  有傅里叶展开，即

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

其中  $\omega = \pi/T$ 。

$$A(n) = \frac{1}{2T} \int_{-T}^T x(t)e^{jn\omega t} dt$$

$A(n)$  一般为复数，由定义显然有  $A(n)$  的共轭  $\overline{A(n)} = A(-n)$ 。  
 $\frac{1}{2}A(0)$  称为直流分量， $|A(1)|$  称为基波  $\omega$  的振幅， $|A(n)|$  称为谐波  $n\omega$  的振幅

现考虑  $x(t)$  按频率在  $[-T, T]$  上能量的分解。(为了便于理解诸物理术语, 可以把  $x(t)$  设想为加在 1 欧姆电阻上的电压。若

$$\int_{-T}^T x^2(t) dt < \infty,$$

则成立 Parsval 等式:

$$\int_{-T}^T x^2(t) dt = 2T \sum_{n=-\infty}^{\infty} |A(n)|^2,$$

上式左边表示  $x(t)$  在  $[-T, T]$  上的总能量, 或者说  $x(t)$  的功率为

$$\frac{1}{2T} \int_{-T}^T x^2(t) dt = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |A(n)|^2.$$

我们称  $\omega_n = n\omega$  为各谐波的角频率。 $\lambda = n/2T$  称为谐波的线频率。下图为  $x(t)$  的线功率谱图。每条线段称为一条谱线, 高度为  $|A(n)|^2$ ,  $|A(-n)|^2 + |A(n)|^2$  为基波或第  $(n-1)$  个谐波的功率。

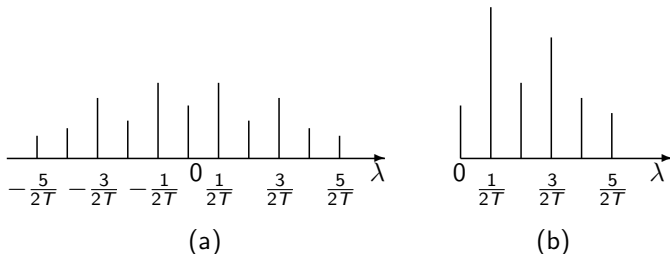


图 4.3 周期为  $2T$  的函数功率谱

图 4.3(b) 是把功率谱都集中在右半直线上，用它表示的称为半功率谱。这儿“半”字不是量值的一半，而是区域的一半。因为除 0 外，半功率谱的值为功率谱在同处的二倍。由于上述谱线是离散的，所以我们把这种功率谱称为离散谱。上面的分析告诉我们，如果  $[-T, T]$  上  $x(t)$  的总能量有限，则总功率可以分解为各谐波的功率之和。

如果  $x(t)$  不是周期的，但总能量有限，即

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^2(t) dt < \infty, \quad (2)$$

则  $x(t)$  的 Fourier 变换存在或者说有频谱

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

一般  $F(\omega)$  为复数，且  $\overline{F}(\omega) = F(-\omega)$ 。而 Parseval 等式仍成立：

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega.$$

这公式的意义是  $x(t)$  的全部能量可以按所有频率进行分解， $|F(\omega)|^2$  称为能量谱密度。满足 (2) 式的信号称为能量型信号。

但在一般情况下，信号不满足 (2) 式，即总能量为无限，但是平均功率

$$P = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T x^2(t) dt < \infty.$$

这种信号称为**功率型信号**。正弦型信号、平稳过程的样本函数等时间函数，由于  $t$  趋于正负无穷大时都不收敛于 0，所以都不是能量型信号。但显然正弦型信号是功率型的。为了利用 Fourier 变换给出平均功率的谱表达式，我们可以按如下方式来考虑。令

$$x_T(t) = \begin{cases} x(t) & |t| \leq T \\ 0 & |t| > T \end{cases} \quad (3)$$

则  $x(t)$  在有限区向上的能量总是有限的。故  $x_T(t)$  的 Fourier 变换存在。

$$F(\omega, T) = \int_{-\infty}^{\infty} x_T(t) e^{-j\omega t} dt, \quad (4)$$

且成立 Parsval 等式:

$$\int_{-\infty}^{\infty} x_T^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega, T)|^2 d\omega. \quad (5)$$

两边除以  $2T$ , 左边即为  $x_T(t)$  的平均功率。令  $T \rightarrow \infty$ , 则  $x(t)$  在实数轴上的平均功率可表示为

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-\infty}^{\infty} x_T^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2T} |F(\omega, T)|^2 d\omega. \quad (6)$$

如果

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} |F(\omega, T)|^2 = S(\omega)$$

存在, 则 (6) 中的极限号和积分号可以交换, 注意到 (3) 式, 有

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T x_T^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) d\omega. \quad (7)$$

我们称  $S(\omega)$  为  $x(t)$  的平均功率谱密度。 $S(\omega)\Delta\omega$  表示  $x(t)$  的频率在  $[\omega, \omega + \Delta\omega]$  中的成分对  $x(t)$  总功率的贡献。



把平均功率谱密度的概念推广到平稳过程  $X = \{X(t), -\infty < t < \infty\}$ 。为此，对每条样本轨道，根据 (4) 和 (7)（设  $S(\omega)$  存在），则有

$$F(\omega, T) = \int_{-T}^T X(t) e^{-j\omega t} dt, \quad (8)$$

和

$$\frac{1}{2T} \int_{-T}^T X^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2T} |F(\omega, T)|^2 d\omega. \quad (9)$$

注意，(8) 和 (9) 两式中的量都是随机变量，所以有意义的是它们的平均值。我们把过程  $X$  的平均功率谱密度定义为（如果极限存在的话）

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \mathbb{E} \left[ \frac{1}{2T} |F(\omega, T)|^2 \right], \quad (10)$$

而

$$\lim_{T \rightarrow \infty} E \left( \frac{1}{2T} \int_{-T}^T X^2(t) dt \right). \quad (11)$$

定义为平稳过程  $X$  的平均功率。由假定  $EX(t) = 0$ ，在 (11) 中交换积分和期望运算次序，则

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T EX^2(t) dt = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T R(0) dt = R(0), \quad (12)$$

即  $R(0)$  就表示过程的平均功率。在 (10) 中交换运算次序，得

$$\begin{aligned} \lim_{T \rightarrow \infty} E \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2T} |F(\omega, T)|^2 d\omega &= \int_{-\infty}^{\infty} \lim_{T \rightarrow \infty} E \frac{1}{2T} |F(\omega, T)|^2 d\omega \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) d\omega. \end{aligned} \quad (13)$$

在 (9) 式两边取期望, 然后令  $T \rightarrow \infty$ , 则由 (12) 和 (13) 得

$$R(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) d\omega. \quad (14)$$

(14) 式称为平稳过程的平均功率的谱表示式。当然, 这里还差一个所述运算次序能否交换的问题。可以证明, 如果平稳过程的协方差函数  $R(\tau)$  满足  $\int |R(\tau)| d\tau < \infty$ , 则以上各种运算次序的交换都是合法的。如果把  $-\omega$  处的谱密度加到  $\omega$  处, 使谱密度只在正半实轴上有定义, 则称之为半 (功率) 谱密度或单边谱密度。如用  $G(\omega)$  表示半谱密度, 则

$$\begin{aligned} G(\omega) &= \begin{cases} \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} E|F(\omega, T)|^2 & \omega \geq 0 \\ 0 & \omega < 0 \end{cases} \\ &= \begin{cases} 2S(\omega) & \omega \geq 0 \\ 0 & \omega < 0 \end{cases} \end{aligned} \quad (15)$$

# 谱密度

由于谱密度在谱分析中的重要性，有必要仔细讨论它的性质，特别是它与协方差函数之间的关系。

由  $S(\omega)$  的定义可知

$$\bar{S}(\omega) = S(\omega) \geq 0, \quad S(-\omega) = S(\omega).$$

这是因为  $|F(\omega, T)|^2 = F(\omega, T)F(-\omega, T)$  为实的，非负偶函数。其次，由 (10) 定义的平均功率谱密度  $S(\omega)$  和协方差函数  $R(\tau)$ （假定平稳过程的均值为零）是一对富里埃变换。一般由 (10) 定义的平均功率谱密度  $S(\omega)$  和自相关函数  $r(\tau)$  也是一对富里埃变换。更具体地，我们有

Theorem ( (Wiener – Khintchine公式) )

假定  $EX(t) = 0$ , 且  $\int |R(\tau)|d\tau < \infty$ , 则

$$S(\omega) = \int R(\tau)e^{-j\omega\tau} d\tau, \quad (16)$$

$$R(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int S(\omega)e^{j\omega\tau} d\omega. \quad (17)$$

注:

由于  $R(\tau)$  和  $S(\omega)$  都是偶函数, 故 Wiener-Khintchine 公式还可以写为偶 Fourier 变换形式:

$$S(\omega) = 2 \int_0^{\infty} R(\tau) \cos \omega \tau d\tau, \quad (18)$$

$$R(\tau) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} S(\omega) \cos \omega \tau d\omega. \quad (19)$$

对平稳序列来说, 设  $R(\tau), \tau = 0, \pm 1, \pm 2 \cdots$ , 为其协方差函数, 且  $\sum |R(\tau)| < \infty$ ,  $S(\omega)$  为对应的谱密度 (即在 (8) 中把积分号改为求和号, 然后由 (10) 得到的平均功率谱密度), 则对应于 (20) 和 (21) 的 Wiener-Khintchine 公式为

$$S(\omega) = \sum_{\tau=-\infty}^{\infty} e^{-j\omega\tau} R(\tau), \quad (20)$$

$$R(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} S(\omega) \cos \omega \tau d\omega. \quad (21)$$

在  $EX(t) = m$  时, 由 (10) 定义的平均功率谱密度和自相关函数是一对 Fourier 变换, 即

$$S(\omega) = \int r(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau,$$
$$r(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int S(\omega) e^{j\omega\tau} d\omega.$$

为方便起见, 以下我们总假定  $EX(t) = 0$ , 表 4.1 列出了若干协方差函数及对应的谱密度。

最常见的谱密度是有理谱密度, 即  $S(\omega)$  为两个  $\omega$  多项式的比:

$$S(\omega) = \frac{P(\omega)}{Q(\omega)}.$$

由谱密度是  $\omega$  的非负实值偶函数知,  $S(\omega)$  形如

$$s_0 \frac{\omega^{2n} + a_{2n-2}\omega^{2n-2} + \cdots + a_2\omega^2 + a_0}{\omega^{2m} + b_{2m-2}\omega^{2m-2} + \cdots + b_2\omega^2 + b_0},$$

式中  $s_0 \neq 0$ 。又由于  $R(0) > 0$ , 故  $S(\omega)$  应在  $[0, \infty)$  上可积, 从而  $S(\omega)$  的分母不能有实根, 分母多项式次数至少应比分子高 2 以及  $s_0 > 0$ 。

# 留数定理

函数 $f(z)$ 在区域 $D$ 内除有限个孤立奇点 $z_1, z_2, \dots, z_n$ 外处处解析,  $C$ 是 $D$ 内包围诸奇点的一条正向简单闭曲线, 则

$$\oint_C f(z) dz = 2\pi j \sum_{k=1}^n \text{Res}[f(z), z_k]$$

**留数定理:** 假设 $R(x)$ 是分母无实零点的有理函数, 且分子分母没有相同的零点, 而分母的幂次比分子的幂次至少高一次, 则有

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{jax} R(x) dx = 2\pi i \sum_k \text{Res} \left[ e^{j|a|z} R(z), z_k \right]$$

$z_k$ 是 $R(z)$ 的分母在上半复平面的零点。若 $z_k$ 是 $R(z)$ 分母的 $n$ 重零点, 则

$$\text{Res} \left[ e^{j|a|z} R(z), z_k \right] = \frac{1}{(n-1)!} \lim_{z \rightarrow z_k} \left[ e^{j|a|z} R(z) (z - z_k)^n \right]^{(n-1)}$$

► 已知零均值平稳过程的谱密度为：

$$S_X(\omega) = \frac{\omega^2 + 4}{\omega^4 + 10\omega^2 + 9}$$

求其相关函数  $R_X(\omega)$  与平均功率。

解法一：利用复变函数中的留数定理

$$\begin{aligned} R_X(\tau) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j\omega\tau} S_X(\omega) d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j\omega\tau} \frac{\omega^2 + 4}{(\omega^2 + 9)(\omega^2 + 1)} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} 2\pi j \left[ \text{Res} \left( \frac{\omega^2 + 4}{(\omega^2 + 9)(\omega^2 + 1)} e^{j\omega|\tau|}, j \right) \right. \\ &\quad \left. + \text{Res} \left( \frac{\omega^2 + 4}{(\omega^2 + 9)(\omega^2 + 1)} e^{j\omega|\tau|}, 3j \right) \right] \end{aligned}$$



$$\begin{aligned}\operatorname{Res}\left(\frac{\omega^2+4}{(\omega^2+9)(\omega^2+1)}e^{j\omega|\tau|}, j\right) &= \lim_{\omega \rightarrow j}(\omega - j)\frac{\omega^2+4}{(\omega^2+9)(\omega^2+1)}e^{j\omega|\tau|} = \frac{3}{16j}e^{-|\tau|} \\ \operatorname{Res}\left(\frac{\omega^2+4}{(\omega^2+9)(\omega^2+1)}e^{j\omega|\tau|}, 3j\right) &= \lim_{\omega \rightarrow 3j}(\omega - 3j)\frac{\omega^2+4}{(\omega^2+9)(\omega^2+1)}e^{j\omega|\tau|} = \frac{5}{48j}e^{-3|\tau|}\end{aligned}$$

所以我们得到

$$\begin{aligned}R_X(\tau) &= \frac{1}{2\pi}2\pi j \left[ \operatorname{Res}\left(\frac{\omega^2+4}{(\omega^2+9)(\omega^2+1)}e^{j\omega|\tau|}, j\right) \right. \\ &\quad \left. + \operatorname{Res}\left(\frac{\omega^2+4}{(\omega^2+9)(\omega^2+1)}e^{j\omega|\tau|}, 3j\right) \right] \\ &= j \left( \frac{3}{16j}e^{-|\tau|} + \frac{5}{48j}e^{-3|\tau|} \right) = \frac{3}{16}e^{-|\tau|} + \frac{5}{48}e^{-3|\tau|}\end{aligned}$$

解法二：利用已知的基本公式和Fourier变换的性质等

$$\mathcal{F}[e^{-a|\tau|}] = \frac{2a}{a^2 + \omega^2},$$

$$\begin{aligned} S_X(\omega) &= \frac{5}{8} \frac{1}{\omega^2 + 9} + \frac{3}{8} \frac{1}{\omega^2 + 1} \\ &= \frac{5}{8} \cdot \frac{1}{6} \cdot \frac{2 \times 3}{\omega^2 + 3^2} + \frac{3}{8} \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{2 \times 1}{\omega^2 + 1} \\ &= \frac{5}{48} \cdot \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{2 \times 3}{\omega^2 + 3^2} \right] + \frac{3}{16} \cdot \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{2 \times 1}{\omega^2 + 1} \right] \\ &= \frac{5}{48} e^{-3|\tau|} + \frac{3}{16} e^{-|\tau|} \end{aligned}$$

例。已知平稳过程的相关函数为：

$$R_X(\tau) = e^{-a|\tau|} \cos \omega_0 \tau$$

其中  $a > 0$ ,  $\omega_0$  为常数, 求功率谱密度  $S_X(\omega)$ .

$$\begin{aligned} S_X(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a|\tau|} \cos \omega_0 \tau \cdot e^{-i\omega \tau} d\tau \\ &= 2 \int_0^{\infty} e^{-a\tau} \cos \omega_0 \tau \cdot \cos \omega \tau d\tau \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-a\tau} [\cos(\omega_0 + \omega) \tau + \cos(\omega_0 - \omega) \tau] d\tau \\ &= \frac{a}{a^2 + (\omega_0 + \omega)^2} + \frac{a}{a^2 + (\omega_0 - \omega)^2} \end{aligned}$$

# 白噪声序列

定义：均值为零而谱密度为正常数，即

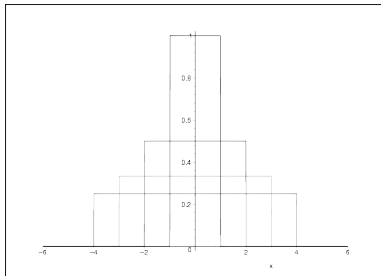
$$S_X(\omega) = S_0 > 0, -\infty < \omega < +\infty$$

的平稳过程 $X(t)$ ，称为白噪声过程，简称白噪声。

- 由于白噪声过程类似于白光的性质，其能量谱在各种频率上均匀分布，故有“白”噪声之称，又由于它的主要统计特性不随时间的推移而改变，故它是平稳过程。
- 但是它的相关函数在通常的意义下的傅氏反变换不存在。所以，为了对白噪声过程进行频谱分析，下面引进 $\delta$ 函数的傅氏变换概念

具有下列性质的函数称为Dirac Delta 函数 $\delta$ 函数

$$\delta(x) = \begin{cases} 0, & x \neq 0 \\ \infty, & x = 0 \end{cases}$$
$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) dx = 1$$



## $\delta$ 函数的性质

•

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{\infty} f(x)\delta(x)dx &= \int_{-\infty}^{\infty} f(0)\delta(x)dx \\ &= f(0) \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x)dx \\ &= f(0)\end{aligned}$$

•  $\int_{-\infty}^{\infty} f(x)\delta(x-a)dx = f(a)$

# $\delta$ 函数

$\delta$  函数的傅里叶变换为

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau = e^{-i\omega\tau} \Big|_{\tau=0} = 1$$

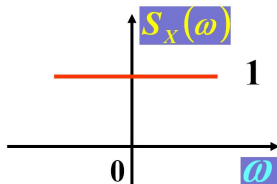
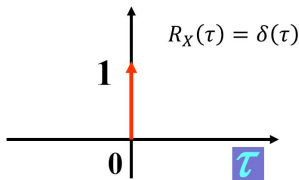
由傅里叶反变换, 可得 $\delta$  函数的傅里叶积分表达式

$$\delta(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} 1 \cdot e^{i\omega\tau} d\omega$$

或者

$$\int_{-\infty}^{\infty} 1 \cdot e^{i\omega\tau} d\omega = 2\pi\omega\delta(\tau)$$

说明 $\delta$  函数与1 构成一对傅里叶变换。



同理可得

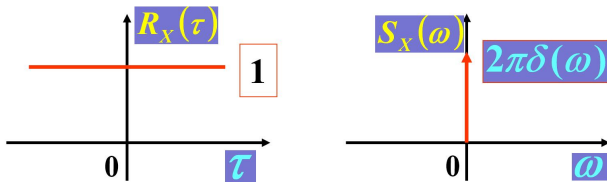
$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(\omega) e^{i\omega\tau} d\omega = \frac{1}{2\pi} e^{i\omega\tau} \Big|_{\omega=0} = \frac{1}{2\pi}$$

或

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} 2\pi \cdot \delta(\omega) e^{i\omega\tau} d\omega = 1$$

相应的有

$$\int_{-\infty}^{\infty} 1 \cdot e^{-i\omega\tau} d\tau = 2\pi\delta(\omega)$$



例：已知相关函数

$$R_X(\tau) = a \cos \omega_0 \tau$$

其中  $a, \omega_0$  为常数。求功率谱密度  $S_X(\omega)$

$$\begin{aligned} S_X(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} R_X(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} a \cos \omega_0 \tau e^{-i\omega\tau} d\tau \\ &= \frac{a}{2} \int_{-\infty}^{\infty} [e^{i\omega_0\tau} + e^{-i\omega_0\tau}] e^{-i\omega\tau} d\tau \\ &= \frac{a}{2} \left[ \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i(\omega - \omega_0)\tau} d\tau + \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i(\omega + \omega_0)\tau} d\tau \right] \\ &= \frac{a}{2} \cdot [2\pi\delta(\omega - \omega_0) + 2\pi\delta(\omega + \omega_0)] \\ &= a\pi [\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0)] \end{aligned}$$

更一般的，若

$$R_X(\tau) = \sum_{i=1}^n a_i \cos(\omega_i \tau)$$

则它的谱密度：

$$S_X(\omega) = \pi \sum_{i=1}^n a_i [\delta(\omega - \omega_i) + \delta(\omega + \omega_i)]$$



已知平稳过程 $X(t)$ 的自相关函数为

$$R_X(\tau) = 4e^{-|\tau|} \cos \pi\tau + \cos 3\pi\tau$$

求谱密度 $S_X(\omega)$ .

解:

$$S_X(\omega) = 4 \left[ \frac{1}{(\omega - \pi)^2 + 1} + \frac{1}{(\omega + \pi)^2 + 1} \right] \\ + \pi [\delta(\omega - 3\pi) + \delta(\omega + 3\pi)]$$

已知平稳过程的相关函数为:

$$R_X(\tau) = 5 + 4e^{-3|\tau|} (\cos^2 2\tau)$$

求其功率谱密度 $S_X(\omega)$ .

解:

$$\begin{aligned}\therefore R_X(\tau) &= 5 + 2e^{-3|\tau|} + 2e^{-3|\tau|} \cos 4\tau \\ \therefore S_X(\omega) &= \mathcal{F}[R_X(\tau)] \\ &= 5\mathcal{F}[1] + 2\mathcal{F}[e^{-3|\tau|}] + 2\mathcal{F}[e^{-3|\tau|} \cos 4\tau] \\ &= 10\pi\delta(\omega) + \frac{12}{9 + \omega^2} + 2\left[\frac{3}{9 + (\omega - 4)^2} + \frac{3}{9 + (\omega + 4)^2}\right]\end{aligned}$$