

Статистическая радиофизика и теория информации

Лекция 5

6. Узкополосный случайный процесс

На практике большое значение имеют узкополосные случайные процессы. Например, амплитудно-модулированный или частотно-модулированный радиосигналы (радиовещательные станции) могут рассматриваться как такие с.п. Случайный процесс называется *узкополосным*, если ширина его энергетического спектра много меньше средней частоты спектра.

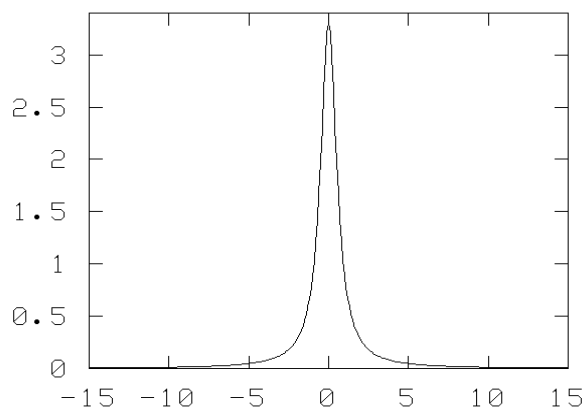
Рассмотрим случайный процесс с корреляционной функцией

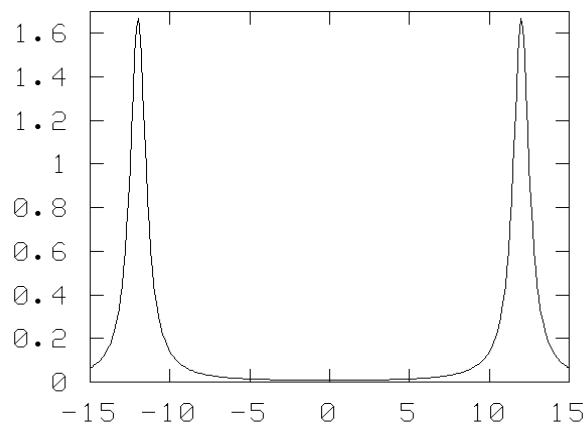
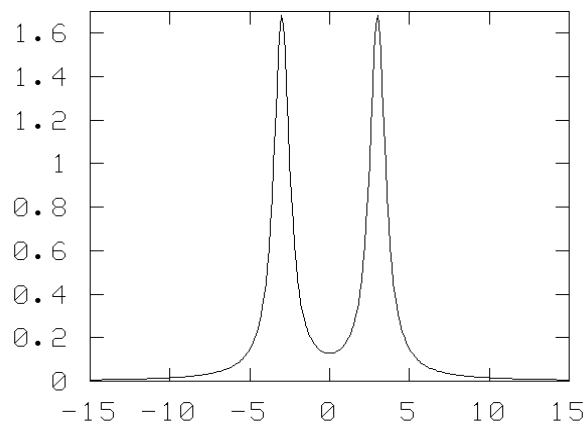
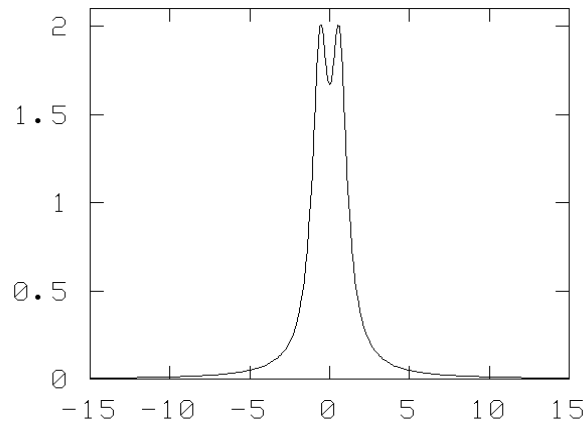
$$R(\tau) = \sigma^2 e^{-\alpha|\tau|} \cos \Omega \tau .$$

Энергетический спектр этого процесса

$$S(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} R(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau = \sigma^2 \alpha \left[\frac{1}{\alpha^2 + (\omega - \Omega)^2} + \frac{1}{\alpha^2 + (\omega + \Omega)^2} \right] .$$

Ниже приведена серия графиков $S(\omega)$ для $\sigma^2=1$, $\alpha=0.6$ и $\Omega = 0.1\alpha, \alpha, 5\alpha, 20\alpha$. Очевидно, что при выполнении условия $\Omega \gg \alpha$ рассматриваемый процесс можно считать узкополосным.





Таким образом, спектр узкополосного процесса выглядит примерно так как на последнем графике. Реализация узкополосного случайного процесса на осциллографе может выглядеть как синусоида с медленно меняющейся огибающей (амплитудой) и фазой. В этом случае процесс можно представить как

$$X(t) = V(t) \cos[\omega_0 t + \varphi(t)] , \quad (6.1)$$

где $V(t)$ - огибающая, $\varphi(t)$ - фаза, причем $V(t)$ и $\varphi(t)$ - медленно меняющиеся функции времени по сравнению с $\cos \omega_0 t$.

Процесс (6.1) может быть также записан в виде

$$X(t) = a(t) \cos \omega_0 t - b(t) \sin \omega_0 t , \quad (6.2)$$

где $a(t) = V(t) \cos \varphi(t)$ и $b(t) = V(t) \sin \varphi(t)$ - низкочастотные случайные процессы (квадратурные компоненты). Их средние значения равны нулю:

$M[a(t)] = M[b(t)] = 0$. Запишем корреляционную функцию $X(t)$

$$R(t, t+\tau) = M[X(t)X(t+\tau)] = M[XX_\tau] =$$

(для сокращения записи опустим аргумент t , а сдвинутую на τ функцию отметим соответствующим нижним индексом)

$$\begin{aligned} &= M\left[(a \cos \omega_0 t - b \sin \omega_0 t)(a_\tau \cos \omega_0(t+\tau) - b_\tau \sin \omega_0(t+\tau))\right] = \\ &= M\left[aa_\tau\right] \cos \omega_0 t \cos \omega_0(t+\tau) + M\left[bb_\tau\right] \sin \omega_0 t \sin \omega_0(t+\tau) - \\ &\quad - M\left[ab_\tau\right] \cos \omega_0 t \sin \omega_0(t+\tau) - M\left[a_\tau b\right] \sin \omega_0 t \cos \omega_0(t+\tau) . \end{aligned}$$

Поскольку мы рассматриваем стационарный с.п. $X(t)$, то зависимость от t должна исчезнуть в к.ф. А это приводит к условиям

$$\begin{aligned} M\left[aa_\tau\right] &= R_c(\tau) = M\left[bb_\tau\right] = R_s(\tau) = \sigma_x^2 p(\tau) , \\ M\left[ab_\tau\right] &= R_{cs}(\tau) = -M\left[a_\tau b\right] = \sigma_x^2 q(\tau) , \\ M\left[a^2\right] &= M\left[b^2\right] = \sigma_x^2 = M\left[X^2\right] . \end{aligned} \quad (6.3)$$

При этом корреляционная функция примет вид

$$R_x(\tau) = R_c(\tau) \cos \omega_0 \tau - R_{cs} \sin \omega_0 \tau = \sigma_x^2 \rho_x(\tau) , \quad (6.4)$$

где $\rho_x(\tau)$ - коэффициент корреляции случайного процесса $X(t)$, причем

$$\rho_x(\tau) = p(\tau) \cos \omega_0 \tau - q(\tau) \sin \omega_0 \tau = r(\tau) \cos[\omega_0 \tau + \theta(\tau)] , \quad (6.5)$$

где $r(\tau) = \sqrt{p^2(\tau) + q^2(\tau)}$ и $\theta(\tau) = \text{arctg}[q(\tau)/p(\tau)]$.

По теореме Винера-Хинчина

$$R_x(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S_x(\omega) e^{i\omega\tau} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} S_x^+(\omega) \cos \omega \tau d\omega ,$$

где использовано свойство четности э.с., введено обозначение $S_x^+(\omega) = 2S_x(\omega)$ и $\omega \geq 0$. Замена переменных $\Omega = \omega - \omega_0$ в выражении для к.ф. дает

$$R_x(\tau) = \frac{1}{2\pi} \left\{ \cos \omega_0 \tau \int_{-\omega_0}^{\infty} S_x^+(\omega_0 + \Omega) \cos \Omega \tau d\Omega - \sin \omega_0 \tau \int_{-\omega_0}^{\infty} S_x^+(\omega_0 + \Omega) \sin \Omega \tau d\Omega \right\} \quad (6.6)$$

Сравнение (6.4) и (6.6) дает следующие равенства:

$$R_c(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\omega_0}^{\infty} S_x^+(\omega_0 + \Omega) \cos \Omega \tau d\Omega , \quad (6.7)$$

$$R_{cs}(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\omega_0}^{\infty} S_x^+(\omega_0 + \Omega) \sin \Omega \tau d\Omega . \quad (6.8)$$

По (6.8) видно, что функция $R_{cs}(\tau)$ (а стало быть и $q(\tau)$) является нечетной функцией, т.е.

$$R_{cs}(-\tau) = -R_{cs}(\tau) \quad \text{или} \quad q(-\tau) = -q(\tau) . \quad (6.9)$$

Отсюда ясно, что

$$R_{cs}(0) = M[ab] = 0 . \quad (6.10)$$

Это означает, что квадратурные компоненты в совпадающие моменты времени ортогональны (некоррелированы), что объясняет их название.

Допустим, что э.с. $S_x^+(\omega)$ симметричен относительно частоты ω_0 , т.е. выполняется равенство $S_x^+(\omega_0 - \Omega) = S_x^+(\omega_0 + \Omega)$. Тогда для узкополосного процесса $R_{cs}(\tau) = 0$ для всех τ , а это означает, что при симметричном энергетическом спектре

$$R_x(\tau) = R_c(\tau) \cos \omega_0 \tau = \sigma_x^2 p(\tau) \cos \omega_0 \tau. \quad (6.11)$$

Рассмотрим преобразование Фурье от (6.11):

$$\begin{aligned} S_x(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} R_c(\tau) \cos(\omega_0 \tau) e^{-i\omega \tau} d\tau = \\ &= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} R_c(\tau) e^{-i(\omega - \omega_0)\tau} d\tau + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} R_c(\tau) e^{-i(\omega + \omega_0)\tau} d\tau = \\ &= \frac{1}{2} \left[S_c(\omega - \omega_0) + S_c(\omega + \omega_0) \right], \end{aligned} \quad (6.12)$$

где $S_c(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} R_c(\tau) e^{-i\omega \tau} d\tau$. Между делом можно отметить, что умножение некоторой низкочастотной функции $f(t)$ на $\cos \omega_0 t$ приводит к тому, что в радиотехнике называется *гетеродинированием* спектра на частоты $\pm \omega_0$.

Иногда удобно использовать комплексную форму записи узкополосного сигнала и рассматривать случайный процесс в виде

$$X(t) = \Re \left[A(t) e^{i\omega t} \right],$$

где $A(t) = V(t) e^{i\varphi(t)}$ - комплексная огибающая узкополосного с.п., а \Re означает действительную часть числа.

Квадратурные компоненты $a(t)$ и $b(t)$ некоррелированные величины. Пусть, кроме того, они являются гауссовыми и имеют совместную плотность распределения вероятности

$$W(x_1, x_2) = \frac{1}{2\pi\sigma^2} \exp\left(-\frac{x_1^2 + x_2^2}{2\sigma^2}\right); \quad x_1 = a(t); \quad x_2 = b(t). \quad (6.13)$$

Найдем как будут распределены при этом огибающая $V(t)$ и фаза $\varphi(t)$ узкополосного гауссовского случайного процесса. Выразим случайные величины X_1 и X_2 через амплитуду и фазу:

$$X_1 = V_t \cos \varphi_t; \quad X_2 = V_t \sin \varphi_t. \quad (6.14)$$

Отсюда можно найти обратные зависимости:

$$V_t = \sqrt{X_1^2 + X_2^2} = f_1(X_1, X_2); \quad \varphi_t = \operatorname{arctg}\left(\frac{X_2}{X_1}\right) = f_2(X_1, X_2).$$

Якобиан преобразования при этом

$$|\mathbf{J}| = \begin{vmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial V} & \frac{\partial f_1}{\partial \varphi} \\ \frac{\partial f_2}{\partial V} & \frac{\partial f_2}{\partial \varphi} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \cos \varphi & \sin \varphi \\ -V \sin \varphi & V \cos \varphi \end{vmatrix} = V. \quad (6.15)$$

Тогда совместная п.р.в. $W(V, \varphi) = W(x_1 = f_1(V, \varphi), x_2 = f_2(V, \varphi)) |\mathbf{J}|$. Поэтому

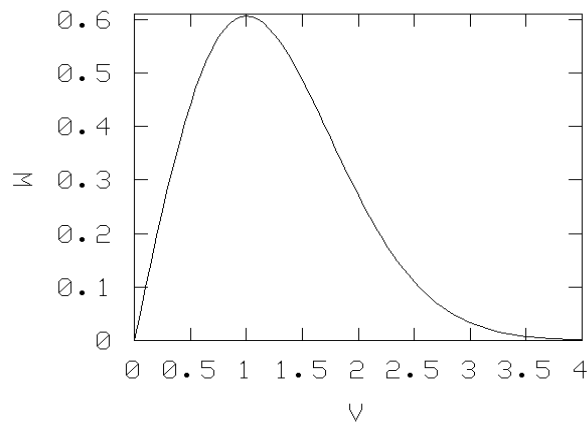
$$W(V, \varphi) = \begin{cases} \left(\frac{V}{2\pi\sigma^2}\right) \exp\left(-\frac{V^2}{2\sigma^2}\right), & V \geq 0, \varphi \in [0; 2\pi) \\ 0, & V < 0, \varphi \notin [0; 2\pi) \end{cases}.$$

Отсюда

$$W(V) = \int_0^{2\pi} W(V, \varphi) d\varphi = \begin{cases} (V/\alpha^2) \exp(-V^2/2\alpha^2), & V \geq 0 \\ 0, & V < 0 \end{cases}, \quad (6.16)$$

где $\alpha = \sigma$. Эта п.р.в. называется распределением Рэлея и имеет вид

показанный на рисунке ниже.



Аналогично находим

$$W(\varphi) = \int_0^{\infty} W(V, \varphi) dV = \begin{cases} \frac{1}{2\pi}, & 0 \leq \varphi < 2\pi; \\ 0, & \text{при других } \varphi. \end{cases} \quad (6.17)$$

Таким образом получили, что фаза гауссовского узкополосного случайного процесса распределена равномерно. В процессе вывод попутно выяснилось, что

$$W(V, \varphi) = W(V)W(\varphi) ,$$

что означает что огибающая и фаза независимы в совпадающие моменты времени.