Лекция №6

Энергетический спектр стационарного случайного процесса.

- $x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) e^{j\omega t} d\omega$, (1)
- где $X(j\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{-j\omega t} dt$ (2)
- называется спектральной функцией процесса x(t) x(t).
- Можно записать:

•
$$X(j\omega) = X(\omega)e^{j\varphi(\omega)}$$
, (3)

• где $X(\omega)$ называют амплитудным спектром, а $\varphi(\omega)$ - фазовым спектром функции x(t).

• Умножая левую и правую части (2) на x(t) и интегрируя в бесконечных пределах, получим

•
$$\int_{-\infty}^{+\infty} x^2(t)dt = \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) e^{j\omega t} d\omega \right] d\omega$$

• Изменим порядок интегрирования:

•
$$\int_{-\infty}^{+\infty} x^2(t)dt = \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{j\omega t} dt \right] d$$

- Поскольку $\int_{-\infty}^{+\infty} x(t) \, e^{j\omega t} dt = X(j\omega),$
- To

•
$$\int_{-\infty}^{+\infty} x^2(t)dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) X(j\omega) d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} [X(j\omega)]^2 d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X^2(\omega) d\omega$$
 (4)

- Рассмотрим теперь отрезок функции x(t) на интервале времени [-Т, Т], обозначив его $x_{2T}(t)$.
- Для данного отрезка справедливо соотношение (4):

•
$$\int_{-T}^{T} x_{2T}^{2}(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X^{2}_{2T}(\omega) d\omega.$$
 (5)

• Поделив правую и левую части (1.105) на *2T* и устремляя *T* к бесконечности, получим

•
$$\lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} x_{2T}^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \lim_{T \to \infty} \frac{X^2_{2T}(\omega)}{2T} d\omega$$
 (6)

- Обозначим
- $\lim_{T \to \infty} \frac{X^2_{2T}(\omega)}{2T} = S_{\chi}(\omega)$
- и перепишем (1.106) в виде

•
$$\lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} x_{2T}^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} s_{\chi}(\omega) d\omega.$$
 (7)

(7)

• Для этой реализации можно найти энергетический спектр, как для детерминированного колебания:

•
$$s_{\chi}^{(K)}(\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} |X^K(j\omega)|^2$$
. (8)

• Энергетический спектр стационарного случайного процесса найдем как среднее по ансамблю энергетических спектров реализаций

•
$$s_{\hat{x}}(\omega) = s_x^{(K)}(\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{\left| X_{2T}^{(K)}(j\omega) \right|^2}{2T}$$
. (9)

• Перепишем выражение (9) в следующем виде:

•
$$s_{\hat{x}}(\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} X_{2T}^{(K)}(j\omega) X_{2T}^{(K)}(j\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} \hat{x}(t) e^{-j\omega t} dt \int_{-T}^{T} \hat{x}(t) e^{j\omega t} dt = \lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} \hat{x}(t) e^{-j\omega t} dt$$

•
$$=\lim_{T\to\infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} \int_{-T}^{T} x(t_1)x(t_2)e^{-j\omega(t_2-t_1)}dt_1dt_2 =$$

• =
$$\lim_{T \to \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} dt_2 \int_{-T}^{T} x(t_1) x(t_2) e^{-j\omega(t_2 - t_1)} dt_1$$
 (10)

• В полученном выражении

•
$$x(t_1)x(t_2) = B_{\hat{x}}(t_1, t_2) = B_{\hat{x}}(\tau).$$
 (11)

• Заменяя во внутреннем интеграле формулы (10) переменную интегрирования по формуле $t_2-t_1= au$ и учитывая (11), получаем

•
$$s_{\hat{x}}(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{x}}(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau.$$
 (12)

$$\bullet \quad B_{\hat{x}}(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} s_{\hat{x}}(\omega) e^{-j\omega\tau} d\omega \tag{13}$$

- Выражение (1.112) можно переписать следующим образом:
- $s_{\hat{x}}(\omega) =$ $\int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{x}}(\tau) \cos \omega \tau \, d\tau + j \int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{x}}(\tau) \sin \omega \tau d\tau = \int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{x}}(\tau) \cos \omega \tau \, d\tau =$ $= 2 \int_{0}^{\infty} B_{\hat{x}}(\tau) \cos \omega \tau \, d\tau,$ (14)
- так как $B_{\hat{x}}(\tau)$ четная функция аргумента τ . Следовательно, из (13) можно заключить, что $s_{\hat{x}}(\omega)$ является четной функцией частоты.
- Кроме понятия энергетического спектра стационарного случайного процесса существует понятие взаимного энергетического спектра двух процессов:
- $s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) = \lim_{T \to \infty} \frac{X_{2T}(j\omega)Y_{2T}(j\omega)}{2T}$

• Нетрудно доказать, что взаимный энергетический спектр и взаимная ковариационная функция случайных процессов связаны преобразованием Фурье:

•
$$s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} B_{\hat{x}\hat{y}}(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau,$$
 (15)

•
$$s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} B_{\hat{y}\hat{x}}(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau.$$
 (16)

- Поскольку
- $B_{\hat{x}\hat{y}}(\tau) = B_{\hat{y}\hat{x}}(-\tau)$,
- TO

•
$$\int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{x}\hat{y}}(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau = \int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{y}\hat{x}}(-\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau = \int_{-\infty}^{+\infty} B_{\hat{y}\hat{x}}(\tau) e^{j\omega\tau} d\tau.$$

• Следовательно,

•
$$s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) = s^*_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega).$$
 (17)

$$\frac{B_{\hat{S}}(\tau)}{[\hat{x}(t)+\hat{y}(t)][\hat{x}(t+\tau)+\hat{y}(t+\tau)]} =$$

- = $B_{\hat{x}}(\tau) + B_{\hat{y}}(\tau) + B_{\hat{x}\hat{y}}(\tau) + B_{\hat{y}\hat{x}}(\tau)$. (18)
- Применяя к (18) преобразование Фурье, находим энергетический спектр смеси
- $s_{\hat{s}}(\omega) = s_{\hat{x}}(\omega) + s_{\hat{y}}(\omega) + s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) + s_{\hat{y}\hat{x}}(j\omega).$

- Если процессы $\hat{x}(t)$ и $\hat{y}(t)$ статистически независимы, то $B_{\hat{x}\hat{y}}(\tau) = B_{\hat{y}\hat{x}}(\tau) = 0$ и $s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) = s(j\omega) = 0$.
- Применяя формулу (1.118), получаем, что средняя мощность процесса равна сумме средних мощностей слагаемых:
- $\overline{\frac{s^2(t)}{y^2(t)}} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} s_{\hat{x}}(\omega) d\omega + \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} s_{\hat{y}}(\omega) d\omega = \overline{x^2(t)} +$
- Если процессы коррелированы, то в силу (17)
- $s_{\hat{x}\hat{y}}(j\omega) + s_{\hat{y}\hat{x}}(j\omega) = 2R_e s_{\hat{y}\hat{x}}(j\omega)$
- и
- $s_{\hat{s}}(\omega) = s_{\hat{x}}(\omega) + s_{\hat{y}}(\omega) + 2R_e s_{\hat{y}\hat{x}}(j\omega).$
- Следовательно

•
$$\overline{s^2(t)} = \overline{x^2(t)} + \overline{y^2(t)} + \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} R_e s_{\hat{y}\hat{x}}(j\omega) d\omega$$