

4.2.1. Теорема отсчетов для детерминированных функций.

Если спектр функции $x(t)$ заключен в интервале частот $-F_g < f < F_g$, то она может быть представлена в виде:

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} x\left(\frac{k}{2F_g}\right) \frac{\sin(\pi(2F_g t - k))}{\pi(2F_g t - k)} \quad (4.19)$$

Здесь $x\left(\frac{k}{2F_g}\right) = x_k$ - отсчеты функции $x(t)$, взятые через интервал времени $\Delta t = \frac{1}{2F_g}$, F_g - верхняя частота спектра.

Обобщение теоремы отсчетов.

Теорема отсчетов применима

- 1) если отсчеты взяты через интервал времени $\Delta t \leq \frac{1}{2F_g}$, т.е. частота дискретизации $f_d \geq 2F_g$,
- 2) к непрерывным случайным стационарным процессам с ограниченной по частоте спектральной плотностью мощности (СПМ) $G_x(\omega)$.

4.2.2. Ошибки в теории дискретизации и восстановлении непрерывных функций.

1. Ошибка за счет округления.

При цифровой записи сигнала вместо отсчетов x_k запоминаются их приближенные значения \tilde{x}_k . Тогда появляется ошибка, которая называется ошибкой квантования $\xi_k = \tilde{x}_k - x_k$. В этом случае восстановленный сигнал имеет вид (см. (4.19)):

$$\hat{x}_1(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \tilde{x}_k \frac{\sin(\pi(2F_g t - k))}{\pi(2F_g t - k)},$$

а ошибка восстановления определяется как

$$e_1(t) = \hat{x}_1(t) - x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \xi_k \frac{\sin(\pi(2F_g t - k))}{\pi(2F_g t - k)}.$$

Найдем энергию ошибки $e_1(t)$.

$$W_1 = \int_{-\infty}^{\infty} e_1^2(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \left(\sum_{k=-\infty}^{\infty} \xi_k \frac{\sin(\pi(2F_g t - k))}{\pi(2F_g t - k)} \right)^2 dt = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \xi_k^2 \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin^2(\pi(2F_g t - k))}{(\pi(2F_g t - k))^2} dt,$$

т.к. случайные величины ξ_k независимые. Введем замену переменной

$$\pi(2F_g t - k) = z, \text{ тогда } dz = 2\pi F_g dt. \text{ Далее } \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin^2(\pi(2F_g t - k))}{(\pi(2F_g t - k))^2} dt = \frac{1}{2\pi F_g} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin^2(z)}{z^2} dz = \frac{1}{2F_g}.$$