

МИНИСТЕРСТВО ОБРАЗОВАНИЯ РЕСПУБЛИКИ БЕЛАРУСЬ
БЕЛОРУССКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ

ФАКУЛЬТЕТ ПРИКЛАДНОЙ МАТЕМАТИКИ И ИНФОРМАТИКИ

КАФЕДРА КОМПЬЮТЕРНЫХ ТЕХНОЛОГИЙ И СИСТЕМ

Лабораторная работа № 2

Вариант 5

Выполнено Благодарным Артёмом, студентом 4 курса 3 группы,
дисциплина «Математическое моделирование»

Преподаватель: Каркоцкий А.Г.

Минск, 2025 г.

Задание №1

Определить амплитудный и фазовые спектры и построить их графики для следующего сигнала:

$$s(t) = \begin{cases} A, & 0 \leq t \leq \tau_1, \\ -A, & 2\tau_1 \leq t \leq 3\tau_1, \\ 0, & \text{в остальных } t. \end{cases}$$

Решение

Комплексный спектр (непрерывное преобразование Фурье)

$$S(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} s(t)e^{-j\omega t} dt = A \int_0^{\tau_1} e^{-j\omega t} dt - A \int_{2\tau_1}^{3\tau_1} e^{-j\omega t} dt.$$

Вычислим интегралы:

$$\int_0^{\tau_1} e^{-j\omega t} dt = \frac{1 - e^{-j\omega\tau_1}}{j\omega}, \quad \int_{2\tau_1}^{3\tau_1} e^{-j\omega t} dt = e^{-j2\omega\tau_1} \frac{1 - e^{-j\omega\tau_1}}{j\omega}.$$

Следовательно,

$$S(\omega) = A \frac{1 - e^{-j\omega\tau_1}}{j\omega} (1 - e^{-j2\omega\tau_1}).$$

Упростим это выражение, используя формулы половинных углов:

$$1 - e^{-j\omega\tau_1} = 2je^{-j\omega\tau_1/2} \sin \frac{\omega\tau_1}{2}, \quad 1 - e^{-j2\omega\tau_1} = 2je^{-j\omega\tau_1} \sin(\omega\tau_1).$$

Подставляя, получаем

$$S(\omega) = A \frac{(2je^{-j\omega\tau_1/2} \sin \frac{\omega\tau_1}{2})(2je^{-j\omega\tau_1} \sin(\omega\tau_1))}{j\omega}.$$

Так как $j^2 = -1$ и деление на j даёт множитель $1/j = -j$, после сокращений:

$$S(\omega) = 4A j \frac{\sin \frac{\omega\tau_1}{2} \sin(\omega\tau_1)}{\omega} e^{-j\frac{3\omega\tau_1}{2}}.$$

Амплитудный спектр:

$$|S(\omega)| = \frac{4A \left| \sin \frac{\omega\tau_1}{2} \sin(\omega\tau_1) \right|}{|\omega|}$$

(при $\omega = 0$ значение равно 0 — так как интеграл постоянной части $A\tau_1 - A\tau_1 = 0$).

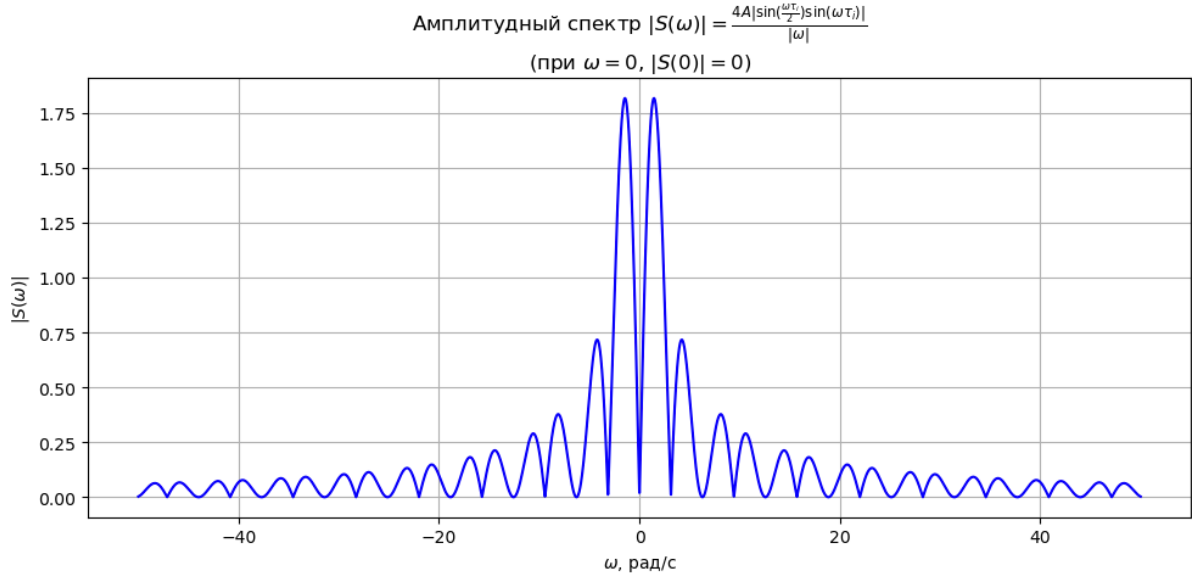


Рис. 1: Амплитудный спектр $|S(\omega)| = \frac{4A|\sin(\frac{\omega\tau_i}{2})\sin(\omega\tau_i)|}{|\omega|}$

Фазовый спектр. Начнём с выражения для комплексного спектра:

$$S(\omega) = 4A j \frac{\sin \frac{\omega\tau_i}{2} \sin(\omega\tau_i)}{\omega} e^{-j\frac{3\omega\tau_i}{2}}.$$

Преобразуем его, чтобы выделить действительную и мнимую части. Для этого раскроем экспоненту:

$$e^{-j\frac{3\omega\tau_i}{2}} = \cos \frac{3\omega\tau_i}{2} - j \sin \frac{3\omega\tau_i}{2}.$$

Умножим на j :

$$j e^{-j\frac{3\omega\tau_i}{2}} = j \cos \frac{3\omega\tau_i}{2} + \sin \frac{3\omega\tau_i}{2}.$$

Подставим это в выражение для спектра:

$$S(\omega) = 4A \frac{\sin \frac{\omega\tau_i}{2} \sin(\omega\tau_i)}{\omega} \left[\sin \frac{3\omega\tau_i}{2} + j \cos \frac{3\omega\tau_i}{2} \right].$$

Таким образом, действительная и мнимая части равны:

$$\begin{cases} \operatorname{Re} S(\omega) = 4A \frac{\sin \frac{\omega\tau_i}{2} \sin(\omega\tau_i)}{\omega} \sin \frac{3\omega\tau_i}{2}, \\ \operatorname{Im} S(\omega) = 4A \frac{\sin \frac{\omega\tau_i}{2} \sin(\omega\tau_i)}{\omega} \cos \frac{3\omega\tau_i}{2}. \end{cases}$$

Фазу спектра находим по известной формуле:

$$\angle S(\omega) = -\arctan \frac{\operatorname{Im} S(\omega)}{\operatorname{Re} S(\omega)}.$$

Подставляем выражения для действительной и мнимой частей:

$$\angle S(\omega) = -\arctan \frac{\cos \frac{3\omega\tau_i}{2}}{\sin \frac{3\omega\tau_i}{2}} = -\left(\frac{\pi}{2} - \frac{3\omega\tau_i}{2}\right) = -\frac{3\omega\tau_i}{2} + \frac{\pi}{2}.$$

Это основное выражение для фазы при положительном значении множителя $\frac{\sin \frac{\omega\tau_i}{2} \sin(\omega\tau_i)}{\omega}$.

Если этот множитель отрицателен, фаза изменяется на π , что соответствует переходу вектора спектра в противоположную полуплоскость.

Окончательно, с учётом возможного изменения знака:

$$\angle S(\omega) = -\frac{3\omega\tau_i}{2} + \frac{\pi}{2} + \pi n(\omega),$$

где $n(\omega) = 0$ при положительном значении $\frac{\sin \frac{\omega\tau_i}{2} \sin(\omega\tau_i)}{\omega}$ и $n(\omega) = 1$ при отрицательном. Такое добавление π обеспечивает правильное направление вектора и непрерывность фазового спектра при переходе через нули амплитуды.

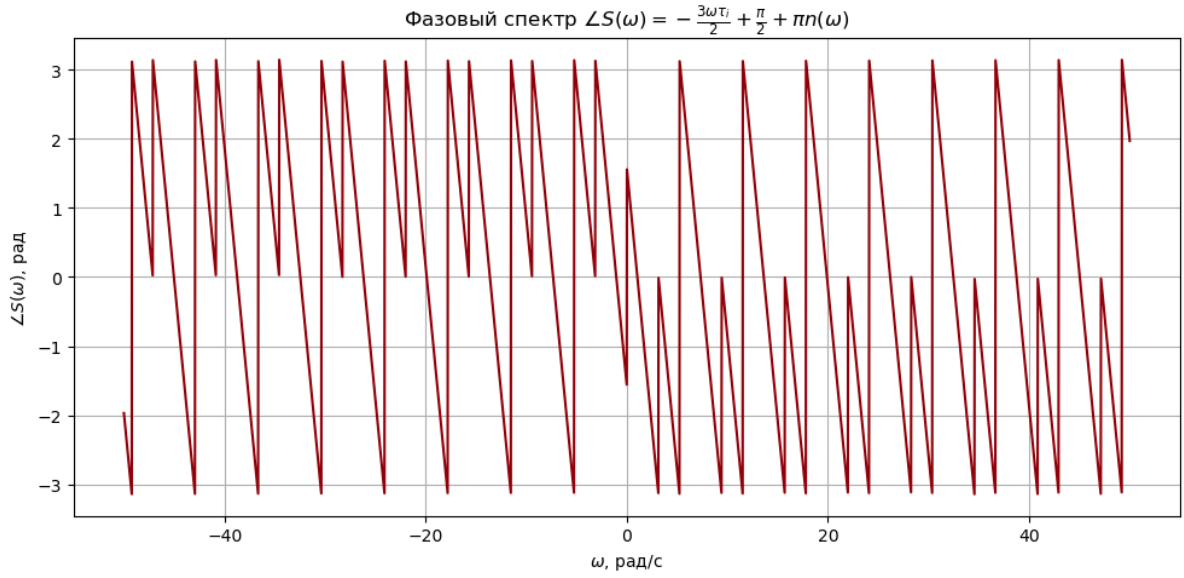


Рис. 2: Фазовый спектр $\angle S(\omega) = -\frac{3\omega\tau_i}{2} + \frac{\pi}{2} + \pi n(\omega)$

Задание №2

Определить АКФ, коэффициент корреляции, интервал корреляции $\tau_{\text{кор}}$, $\tau_{\text{кор},\epsilon}$ и эффективную ширину спектра непериодического детерминированного сигнала:

$$s(t) = \begin{cases} A \sin\left(\frac{2\pi}{T}t\right), & 0 \leq t \leq \frac{3T}{2}, \\ 0, & \text{иначе.} \end{cases}$$

Построить графики АКФ и $k(\tau)$.

Решение

Положим $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$ и $L = \frac{3T}{2}$. Автокорреляция определяется как

$$R(\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} s(t) s(t + \tau) dt.$$

Поскольку $s(t)$ ненулевой только при $t \in [0, L]$, а $s(t + \tau)$ ненулевой при $t \in [-\tau, L - \tau]$, интегрирование ведётся по пересечению интервалов:

$$t \in [\max(0, -\tau), \min(L, L - \tau)].$$

Следовательно $R(\tau) = 0$ при $|\tau| > L$, и при $|\tau| \leq L$ имеем

$$R(\tau) = A^2 \int_a^b \sin(\omega_0 t) \sin(\omega_0(t + \tau)) dt,$$

где

$$(a, b) = \begin{cases} (0, L - \tau), & \tau \geq 0, \\ (-\tau, L), & \tau < 0. \end{cases}$$

Воспользуемся тождеством

$$\sin x \sin(x + \alpha) = \frac{1}{2}(\cos \alpha - \cos(2x + \alpha)).$$

Тогда

$$\begin{aligned} R(\tau) &= \frac{A^2}{2} \int_a^b (\cos(\omega_0 \tau) - \cos(2\omega_0 t + \omega_0 \tau)) dt \\ &= \frac{A^2}{2} \left[\cos(\omega_0 \tau)(b - a) - \frac{1}{2\omega_0} (\sin(2\omega_0 b + \omega_0 \tau) - \sin(2\omega_0 a + \omega_0 \tau)) \right]. \end{aligned}$$

Рассмотрим два случая:

Случай А: $\tau \geq 0$. Тогда $a = 0$, $b = L - \tau$:

$$\begin{aligned} R(\tau) &= \frac{A^2}{2} \left[\cos(\omega_0 \tau)(L - \tau) - \frac{1}{2\omega_0} (\sin(2\omega_0(L - \tau) + \omega_0 \tau) - \sin(\omega_0 \tau)) \right] \\ &= \frac{A^2}{2} \left[\cos(\omega_0 \tau)(L - \tau) - \frac{1}{2\omega_0} (\sin(2\omega_0 L - \omega_0 \tau) - \sin(\omega_0 \tau)) \right]. \end{aligned}$$

Так как $2\omega_0 L = 6\pi$, имеем $\sin(2\omega_0 L - \omega_0 \tau) = \sin(6\pi - \omega_0 \tau) = -\sin(\omega_0 \tau)$, и после упрощения:

$$R(\tau) = \frac{A^2}{2} \left((L - \tau) \cos(\omega_0 \tau) + \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \right).$$

Случай В: $\tau < 0$. Тогда $a = -\tau$, $b = L$:

$$\begin{aligned} R(\tau) &= \frac{A^2}{2} \left[\cos(\omega_0 \tau)(L + \tau) - \frac{1}{2\omega_0} (\sin(2\omega_0 L + \omega_0 \tau) - \sin(-2\omega_0 \tau + \omega_0 \tau)) \right] \\ &= \frac{A^2}{2} \left[\cos(\omega_0 \tau)(L + \tau) - \frac{1}{2\omega_0} (\sin(\omega_0 \tau) - (-\sin(\omega_0 \tau))) \right] \\ &= \frac{A^2}{2} \left((L + \tau) \cos(\omega_0 \tau) - \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \right). \end{aligned}$$

Для объединения двух случаев введём знак функции:

$$\text{sgn}(\tau) = \begin{cases} +1, & \tau > 0, \\ 0, & \tau = 0, \\ -1, & \tau < 0. \end{cases}$$

Тогда обе формулы объединяются:

$$R(\tau) = \frac{A^2}{2} \left((L - |\tau|) \cos(\omega_0 \tau) + \text{sgn}(\tau) \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \right), \quad |\tau| \leq L,$$

а при $|\tau| > L$ $R(\tau) = 0$.

При $\tau = 0$:

$$R(0) = \frac{A^2 L}{2},$$

что соответствует энергии сигнала на интервале длины L . При $|\tau| = L$: пересечение интервалов исчезает, и $R(\tau) = 0$.



Рис. 3: Автокорреляционная функция $R(\tau)$

Нормированный коэффициент корреляции.

$$k(\tau) = \frac{R(\tau)}{R(0)}.$$

Подставляя $L = \frac{3T}{2}$ и $R(0) = \frac{3A^2 T}{4}$, можно записать

$$k(\tau) = \frac{2}{3T} \left((L - |\tau|) \cos(\omega_0 \tau) + \text{sgn}(\tau) \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \right), \quad |\tau| \leq L,$$

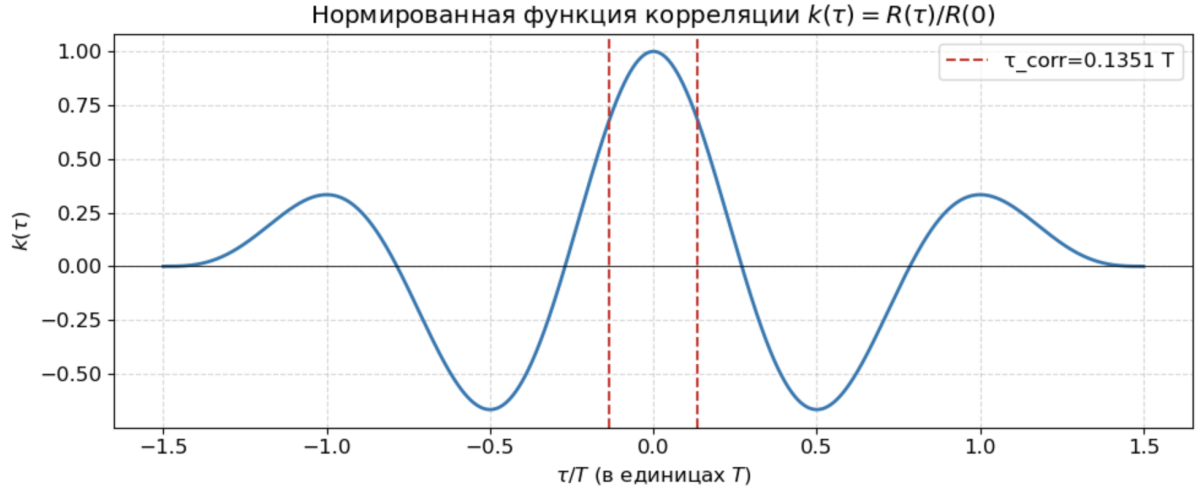


Рис. 4: Нормированная функция корреляции $k(\tau) = R(\tau)/R(0)$

и $k(\tau) = 0$ при $|\tau| > L$.

Интегральный интервал корреляции τ . Берём определение

$$\tau = \int_{-\infty}^{\infty} k(\tau) d\tau = \int_{-L}^L k(\tau) d\tau.$$

Поскольку $R(\tau) = 0$ при $|\tau| > L$, имеем

$$\tau = \int_{-L}^L k(\tau) d\tau = \frac{1}{R(0)} \int_{-L}^L R(\tau) d\tau.$$

Поэтому достаточно вычислить

$$I = \int_{-L}^L R(\tau) d\tau.$$

Имеем аналитическое выражение для $R(\tau)$ (для $|\tau| \leq L$):

$$R(\tau) = \frac{A^2}{2} \left((L - |\tau|) \cos(\omega_0 \tau) + \operatorname{sgn}(\tau) \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \right), \quad \omega_0 = \frac{2\pi}{T}, \quad L = \frac{3T}{2}.$$

Упростим из-за чётности. Заметим, что обе функции под интегралом чётны, поэтому

$$I = \int_{-L}^L R(\tau) d\tau = 2 \int_0^L R(\tau) d\tau = A^2 \int_0^L \left((L - \tau) \cos(\omega_0 \tau) + \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \right) d\tau.$$

Обозначим

$$I_1 = \int_0^L (L - \tau) \cos(\omega_0 \tau) d\tau, \quad I_2 = \int_0^L \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} d\tau,$$

тогда $I = A^2(I_1 + I_2)$.

Вычисление I_1 при помощи интегрирование по частям. Положим $u = L - \tau$, $dv = \cos(\omega_0 \tau) d\tau$. Тогда $du = -d\tau$, $v = \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0}$. Применяя формулу интегрирования по частям,

$$\begin{aligned} I_1 &= (L - \tau) \frac{\sin(\omega_0 \tau)}{\omega_0} \Big|_0^L + \frac{1}{\omega_0} \int_0^L \sin(\omega_0 \tau) d\tau \\ &= 0 + \frac{1}{\omega_0} \int_0^L \sin(\omega_0 \tau) d\tau = \frac{1}{\omega_0} \cdot \frac{1 - \cos(\omega_0 L)}{\omega_0} = \frac{1 - \cos(\omega_0 L)}{\omega_0^2}. \end{aligned}$$

Вычисление I_2 .

$$I_2 = \frac{1}{\omega_0} \int_0^L \sin(\omega_0 \tau) d\tau = \frac{1}{\omega_0} \cdot \frac{1 - \cos(\omega_0 L)}{\omega_0} = \frac{1 - \cos(\omega_0 L)}{\omega_0^2}.$$

Отсюда $I_2 = I_1$.

Сумма и упрощение

$$I = A^2(I_1 + I_2) = A^2 \cdot 2 \cdot \frac{1 - \cos(\omega_0 L)}{\omega_0^2} = \frac{2A^2}{\omega_0^2} (1 - \cos(\omega_0 L)).$$

Подстановка конкретного значения $\omega_0 L$.

$$\omega_0 L = \frac{2\pi}{T} \cdot \frac{3T}{2} = 3\pi, \quad \cos(3\pi) = -1.$$

Следовательно $1 - \cos(\omega_0 L) = 1 - (-1) = 2$, и

$$\int_{-L}^L R(\tau) d\tau = I = \frac{2A^2}{\omega_0^2} \cdot 2 = \frac{4A^2}{\omega_0^2}.$$

Найдём τ . Поскольку $R(0) = \frac{A^2 L}{2}$, получаем

$$\tau = \frac{1}{R(0)} \int_{-L}^L R(\tau) d\tau = \frac{1}{\frac{A^2 L}{2}} \cdot \frac{4A^2}{\omega_0^2} = \frac{8}{L \omega_0^2}.$$

Подставляя $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$ и $L = \frac{3T}{2}$,

$$\omega_0^2 = \frac{4\pi^2}{T^2}, \quad \tau = \frac{8}{\frac{3T}{2} \cdot \frac{4\pi^2}{T^2}} = \frac{4T}{3\pi^2}.$$

Таким образом

$$\tau = \frac{4T}{3\pi^2} \approx 0.1350949 T.$$

Интервал корреляции по порогу ε . Пусть $\varepsilon = \frac{1}{e}$. Тогда τ_{ε} — минимальное положительное решение уравнения $|k(\tau)| = \frac{1}{e}$. Численно получили

$$\tau_{1/e} \approx 0.20016 T.$$

Эффективная ширина спектра. В приближении «обратное время корреляции» можно оценить как

$$\Delta\omega_{\text{eff}} \approx \frac{1}{\tau = 4T/(3\pi^2)} = \frac{3\pi^2}{4T}.$$

Численно:

$$\Delta\omega_{\text{eff}} \approx \frac{3\pi^2}{4T} \approx 7.4022 \, T^{-1}.$$