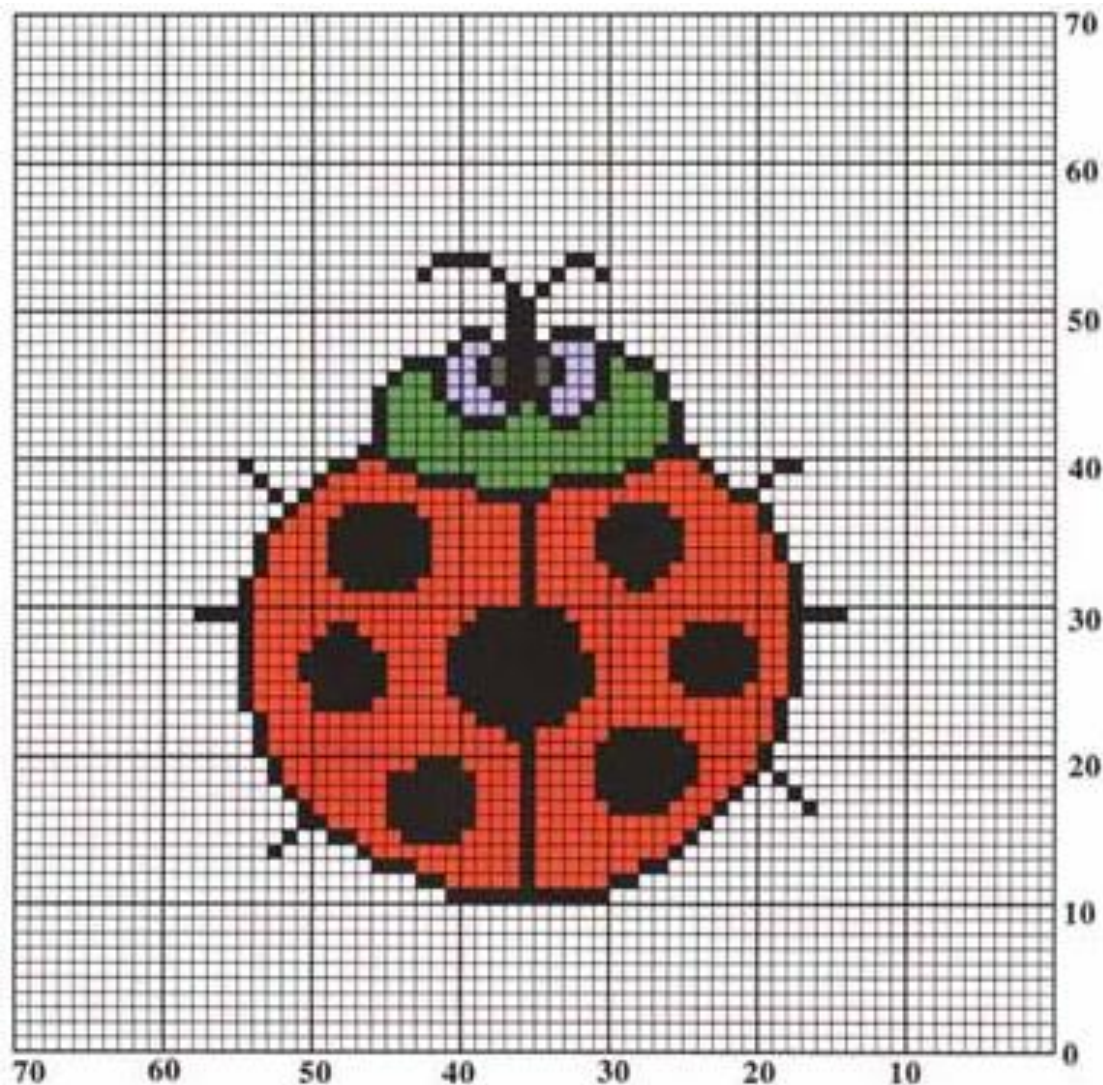


Цифровая обработка сигналов и изображений (вечерняя форма обучения).



Введение

- Лекции 20 час + лабораторные 16 час => Экзамен
- Планируется 4 лаб работ
- Студент может предложить конкретные темы лаб работ. Обсудим и решим, подходят ли они по тематике курса.
- Согласно Учебному плану специальности лаб работы заканчиваются к 29 апреля, последняя лекция будет 26 апреля 2017. Экзамен 15 мая - 4 июня.
- Контакты: email: ivanovnn@gmail.com
- Тел +375-29-1805589 Велком
- Ауд. 505-5.

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Под сигналом обычно понимают величину, отражающую состояние физической системы. Сигналы рассматриваются как функции, заданные в физических координатах. Примеры: одномерные сигналы, заданные как функции времени, двумерные сигналы, заданные на плоскости, и тд.
- В дальнейшем мы будем рассматривать в основном сигналы как действительные функции времени.
- Аналоговые сигналы описываются непрерывными-

1. Сигналы в метрическом пространстве

Мы, в основном, будем рассматривать дискретные сигналы, заданные на конечном промежутке времени с равными интервалами времени между отсчетами сигналов.

Понятие «сигнал» применяется в различных смыслах. Так, сигналом называют физический процесс передачи информации во времени и пространстве на некотором физическом носителе - электрическим токе, в электромагнитном поле, в луче света, звуком и т.д. Примеры: радио-, телевизионная передача, телефон, светофор, жесты

1. Сигналы в метрическом пространстве

Мы, в основном, будем рассматривать дискретные сигналы, заданные на конечном промежутке времени с равными интервалами времени между отсчетами сигналов.

Мы рассматриваем сигнал $x(t)$ как функцию от времени t на конечном промежутке времени (в общем случае на бесконечном интервале). Физически значением функции может быть напряжение, сила тока, и пр.

Если рассматривать $x(t)$ как напряжение в цепи, то

1. Сигналы в метрическом пространстве

Мы, в основном, будем рассматривать дискретные сигналы, заданные на конечном промежутке времени с равными интервалами времени между отсчетами сигналов.

Тогда мгновенная мощность (энергия) сигнала $x(t)$ в момент t равна

$$E(t) = x(t)i(t) = \frac{x^2(t)}{R}$$

Если считать, что сопротивление цепи постоянно и равно 1, то энергия сигнала в момент t равна квадрату его величины, $E(t) = x^2(t)$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Тогда энергия (работа) сигнала $x(t)$ на интервале времени $[t_1, t_2]$ будет равна

$$E(t_1, t_2) = \int_{t_1}^{t_2} x^2(t) dt$$

- Энергия (работа) дискретного сигнала, которую затрачивает устройство, передающее сигнал $x(t)$ в течение интервала времени $[1, n]$:

$$E(1, n) = \sum_{i=1} x^2(i)$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

Введение метрики на сигналах.

Для вещественных чисел, для точек в пространстве и для векторов известна мера близости объектов (расстояние). Известно понятие нормы (длины) вектора, которая приводит к понятию нормы сигнала.

Будем исходить из $A = (a_1, a_2)$ двумерном

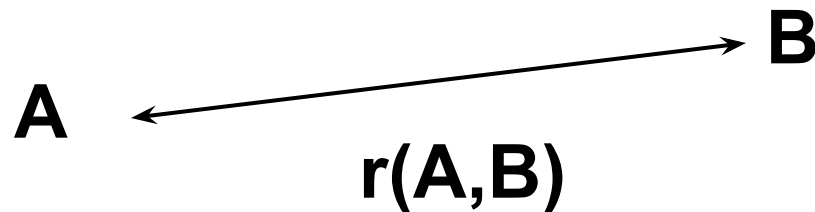
пространстве, но все результаты легко обобщаются на конечномерные пространства. Пусть вектор задан своими координатами. Евклидовой нормой вектора A называется вещественное число

$$\|A\| = \sqrt{a_1^2 + a_2^2}$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- (Существуют другие определения нормы, неевклидовы).
- Расстояние r между векторами определяется как норма их разности $A = (a_1, a_2), B = (b_1, b_2)$

$$r(A, B) = \|A - B\| = \sqrt{(a_1 - b_1)^2 + (a_2 - b_2)^2}$$



Норма сигнала определяется аналогично.

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Пусть сигнал $x(t)$ задан на интервале $t \in [a, b]$

Нормой сигнала $x(t)$ называется вещественное число

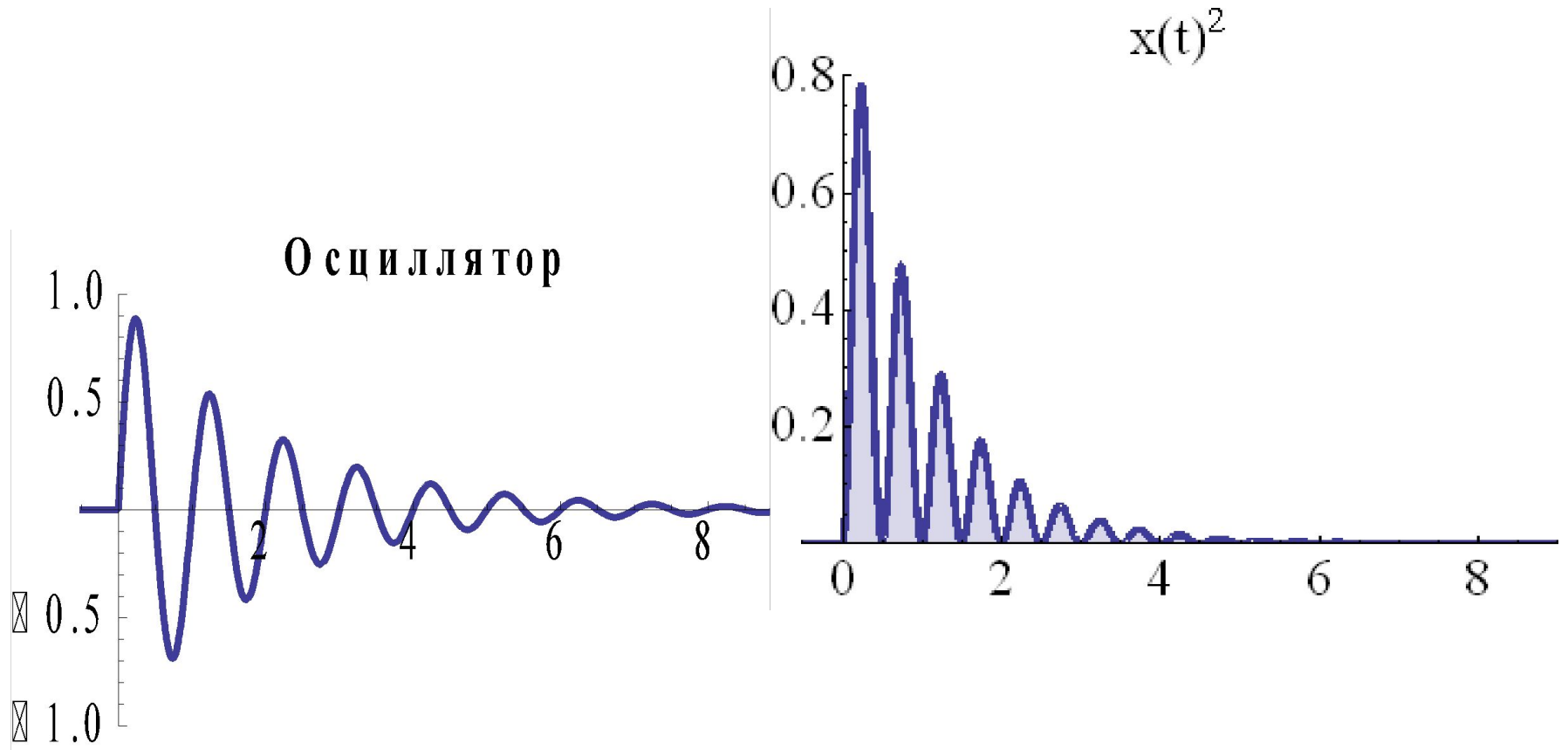
$$\|x(t)\| = \sqrt{\int_a^b x^2(t) dt}$$

- (при условии $x(t) = \begin{cases} e^{-\frac{t}{T}} \sin \omega_0 t, & \text{если } t \geq 0, \\ 0, & \text{иначе} \end{cases}$ ует).
- Пример. $t \in [0, 3]$ осциллятора $[7, 10]$

- 1) 2)

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Норма затухающего осциллятора на отрезках.



1. Сигналы в метрическом пространстве

- Норма затухающего осциллятора.
- Соответствующие интегралы

$$\|x(t)\| = \sqrt{\int_a^b x^2(t) dt}$$

$$\|x(t)\|_{[0,3]} = 0.687$$

$$\|x(t)\|_{[7,10]} = 0.020$$



1. Сигналы в метрическом пространстве

- То есть, на отрезке $[7, 10]$ сигнал практически равен нулю (но конкретный вывод зависит от поставленной задачи!).
- Заметим, что норма сигнала на отрезке близка к энергии сигнала на этом отрезке (будет рассматриваться далее).
- Расстояние (отклонение) между сигналами $x(t)$ и $y(t)$, заданными на $t \in [a, b]$, измеряется как

$$r(x(t), y(t)) = \|y(t) - x(t)\| = \sqrt{\int_a^b (y(t) - x(t))^2 dt}$$

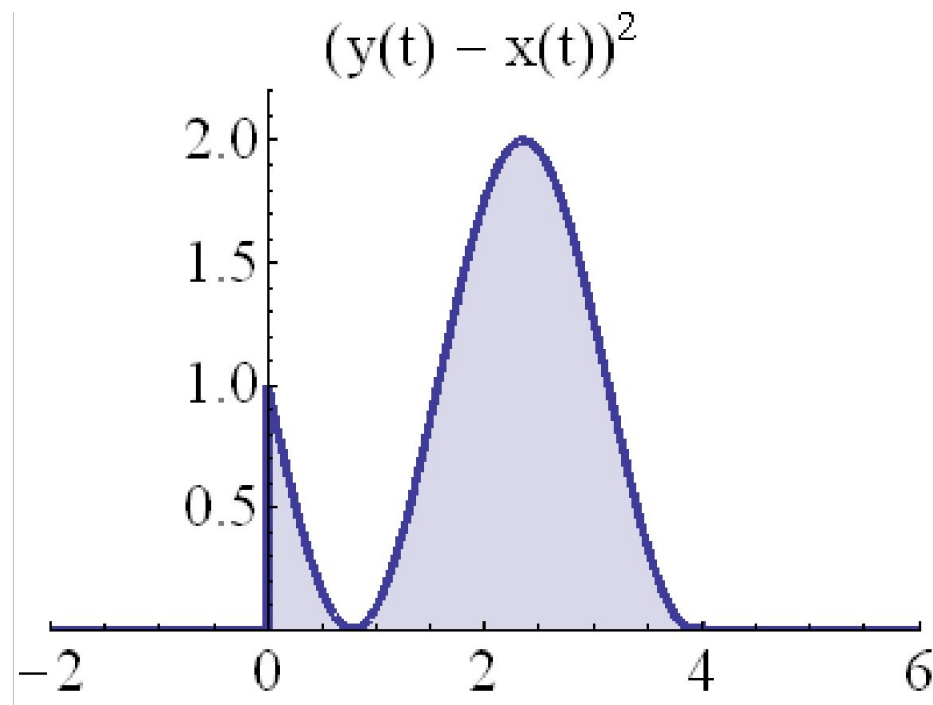
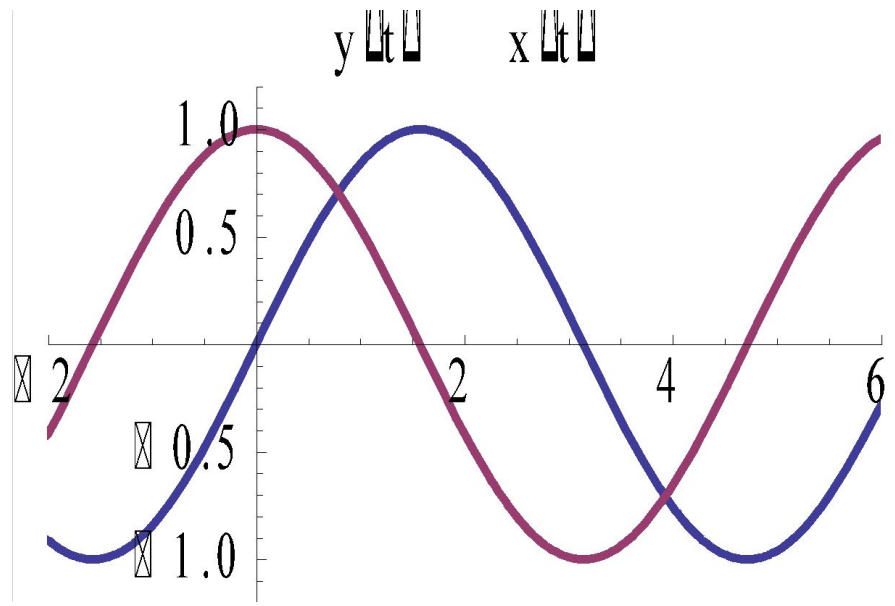
при условии, что интеграл существует

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Пример. Найти расстояние между сигналами

$x(t) = \sin t$ и $y(t) = \cos t$ на отрезке $[0, 4]$

- Графики:



Расстояние между сигналами $x(t)$ и $y(t)$ равно

$$\rho = \sqrt{\int_0^4 (\cos(t) - \sin(t))^2 dt} = \sqrt{\int_0^4 (1 - \sin 2t) dt} = 1.85$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Аналогично нормой дискретного сигнала $x(i)$

называется вещественное число

$$\|x(i)\| = \sqrt{\sum_{i=1}^{10} x^2(i)}$$

- Расстояние между дискретными сигналами $x(i)$ и $y(i)$
$$r(x(i), y(i)) = \sqrt{\sum_{i=1}^{10} (x(i) - y(i))^2}$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Наряду с нормой

$$\|x(t)\| = \sqrt{\int_a^b x^2(t) dt}$$

(*)

- существуют и другие определения нормы,

например,
$$\|x(t)\| = \frac{1}{b-a} \sqrt{\int_a^b x^2(t) dt}$$

Мы будем и



).

1. Сигналы в метрическом пространстве

• Теперь рассмотрим два сигнала $x(t)$ и $y(t)$, заданных на промежутке времени $t \in [a, b]$.

• Скалярным произведением сигналов $x(t)$ и $y(t)$ называется определен

$$\langle x, y \rangle = \int_a^b x(t)y(t)s(t)dt$$

• где $s(t)$ - некоторая весовая функция. (Аналогично векторам можно найти и косинус угла между функциями!).

• В функциональном пространстве скалярное произведение функций записывают в виде

$$\langle x, y \rangle = \int_a^b x(t)y(t)dS(t)$$

где $dS(t) = s(t)dt$.

2.1. Сигнал и его представление

- Понятно, что рассматриваемый определенный интеграл должен существовать. Весовой функцией $s(t)$ может служить функция с некоторыми специальными свойствами.
- В качестве $s(t)$ можно использовать **функцию плотности распределения** некоторой непрерывной случайной величины, тогда $S(t)$ - **функция распределения** этой величины.
- В некоторых случаях $s(t) = 1$, тогда $S(t) = t$, $dS(t) = dt$, то есть весовая функция в этих случаях просто отсутствует.
- Норма сигнала $x(t)$ равна корню квадратному из скалярно-го произведения сигнала с самим собой

$$\|x(t)\| = \sqrt{\langle x, x \rangle} = \sqrt{\int_a x(t)x(t)s(t)dt}$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

• Норма комплекснозначного сигнала $x(t)$ - это корень квадратный из скалярного произведения с сопряженным сигналом

$$\|x(t)\| = \sqrt{\langle x, \bar{x} \rangle} = \sqrt{\int_a^b x(t)\bar{x}(t)s(t)dt}$$

• Сигналы $x(t)$ и $y(t)$ называются ортогональными, если их скалярное произведение равно нулю.

$$\langle x, y \rangle = \int_a^b x(t)y(t)s(t)dt = 0$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Пример. Проверить ортогональность сигналов

$$x(t) = \cos m\omega t, y(t) = \sin n\omega t$$

- с весовой функцией $s(t) = 1$ на отрезке

- $t \in [-T/2, T/2]$

- $T = 2\pi/\omega$, где m, n - целые числа. $\langle x, y \rangle$

$$\begin{aligned} \langle x, y \rangle &= \int_a^b x(t)y(t)dt = \int_{-T/2}^{T/2} \text{произведение} \cos m\omega t \sin n\omega t dt = \cdot \\ &= \frac{1}{2} \int_{-T/2}^{T/2} (\sin \omega t(m+n) - \sin \omega t(m-n))dt = \end{aligned}$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- При $n \neq m$

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{2\omega} \left(\frac{1}{m-n} \cos \omega t(m-n) - \frac{1}{m+n} \cos \omega t(m+n) \right) \Bigg|_{t=-T/2}^{T/2} = \\ &= \left[\omega = \frac{2\pi}{T} \right] \frac{1}{\omega} \left(\frac{1}{m-n} \cos \frac{\pi}{2}(m-n) - \frac{1}{m+n} \cos \frac{\pi}{2}(m+n) \right) = 0 \end{aligned}$$

- При $n = m$

$$\langle x, y \rangle = \frac{1}{2} \int_{-T/2}^{T/2} \sin 2n\omega t \, dt = -\frac{1}{4n\omega} \cos 2n\omega t \Bigg|_{t=-\pi/\omega}^{\pi/\omega} = 0$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

• Сигнал $x(t)$ не обязательно зависит от времени, аргумент t может быть любой природы. Можно обобщить понятие сигнала на многомерный случай. Так изображение размерности a на b можно задать как сигнал $x(u, v)$, где

$$u \in [0, a], v \in [0, b]$$

а значение интенсивности $x(u, v)$ для полутоновых изображений лежит в интервале вещественных чисел от 0 до 255.

На изображения переносятся определения нормы, расстояния и энергии.

Переменные u и v , значения интенсивности могут быть дискретными, например, целыми числами; тогда получаем дискретное (цифровое) изображение.

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Для объяснения и обоснования понятий и результатов теории сигналов необходимо элементарное знание математики.
- **Тригонометрические функции.**
- В радиоэлектронике в основном используются сигналы, происходящие от колебаний. Периодические колебания хорошо описываются функциями синус и косинус.
- Функция $\sin(t)$ периодическая, ограниченная, определена для любого значения аргумента t .
- **Периодом функции $f(t)$** называется минимальное неотрицательное число T , такое, что для любого t

$$f(t + T) = f(t)$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Функция $\sin(t)$ имеет период $T = 2\pi$, если аргумент t - это время, выраженное в секундах, то через 2π секунд функция начнет повторять свои значения, начнется новое колебание. Тогда частота колебаний функции $\sin(t)$ равна
$$f = \frac{1}{2\pi} \text{ Hz (колебаний в секунду)}$$
- Если рассматривать t как угол вращения вектора, то частоту колебаний можно выразить величиной изменения угла в единицу времени. Угол измеряется в радианах, функция $\sin(t)$ за время $T = 2\pi$ секунд выполнит полный оборот, то есть пройдет угол 2π радиан, тогда угловая скорость равна
$$\omega = \frac{2\pi}{2\pi} = 1 \text{ (радиан в секунду)}$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- В математическом анализе выводится формула Эйлера, выражающая функции $\sin(t)$ и $\cos(t)$ через комплексные числа.
- Формула Эйлера

$$e^{i\varphi} = \cos(\varphi) + i \sin(\varphi),$$

- Отсюда, взяв угол φ с положительным и отрицательным знаком, получаем значения $\sin(t)$ и $\cos(t)$.

$$\cos(\varphi) = \frac{e^{i\varphi} + e^{-i\varphi}}{2},$$

$$\sin(\varphi) = i \frac{e^{-i\varphi} - e^{i\varphi}}{2}.$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- В дальнейшем нам понадобится выражение для суммы $a \cos(\varphi) + b \sin(\varphi)$

в комплексной форме

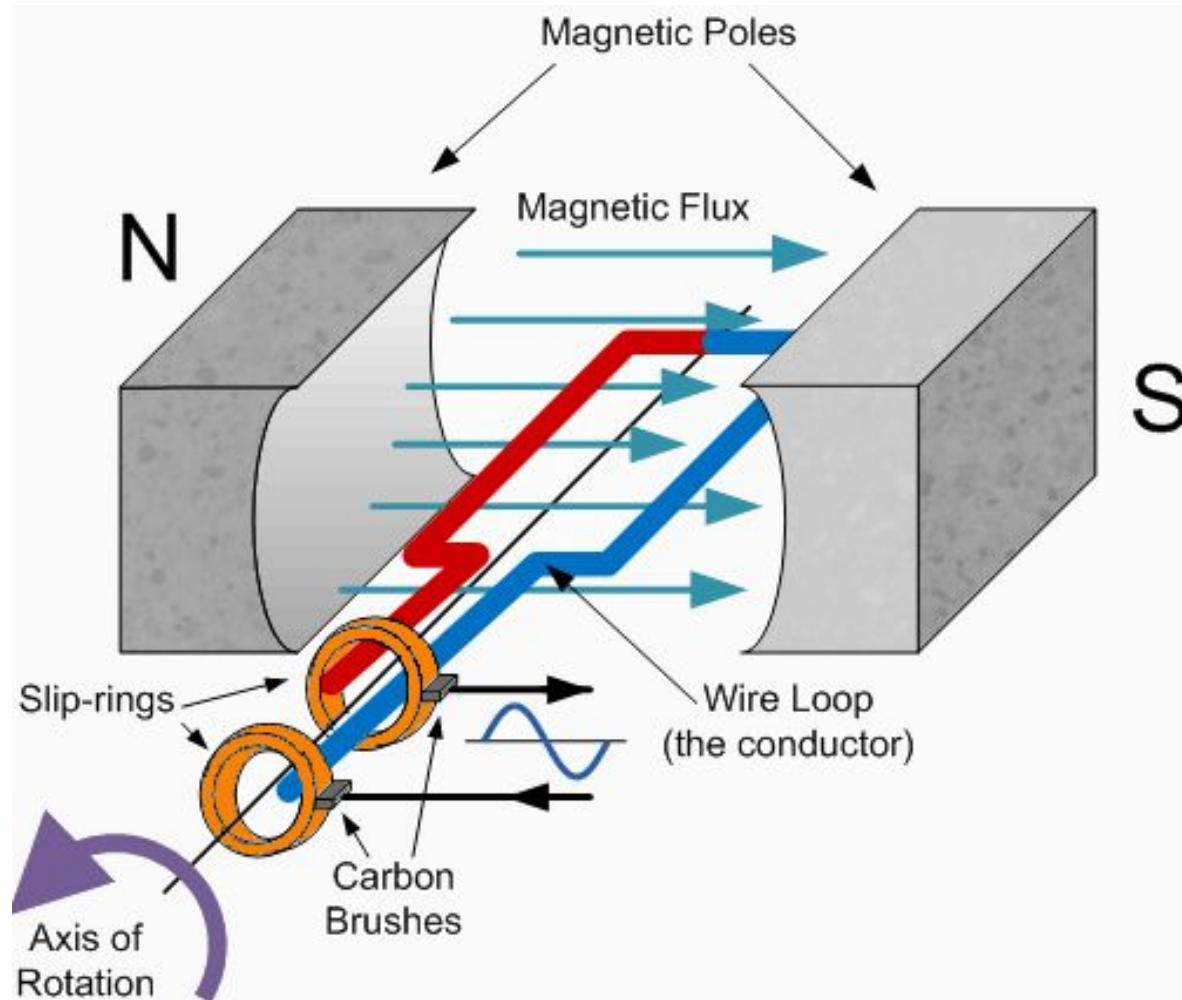
$$\begin{aligned} a \cos(\varphi) + b \sin(\varphi) &= a \frac{e^{i\varphi} + e^{-i\varphi}}{2} + b i \frac{e^{-i\varphi} - e^{i\varphi}}{2} = \\ &= \frac{1}{2} \left((a - b i) e^{i\varphi} + (a + b i) e^{-i\varphi} \right) \end{aligned}$$

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Понятие спектра сигнала.
- Электрический сигнал $\sin(t)$ для передачи по проводам можно получить, равномерно вращая металлическую рамку в магнитном поле. При этом на концах рамки будет наблюдаться периодический электрический сигнал. Частота этого сигнала равна 1 (радиан в секунду) - это угловая скорость вращения рамки. Если параллельно соединить две вращающиеся рамки, то выходной сигнал будет получен смешиванием частот первого и второго сигнала.
- Разумно предположить, что любой сигнал с некоторой погрешностью можно разложить в сумму функций $\sin(.)$ и $\cos(.)$ с некоторыми аргументами и амплитудами.

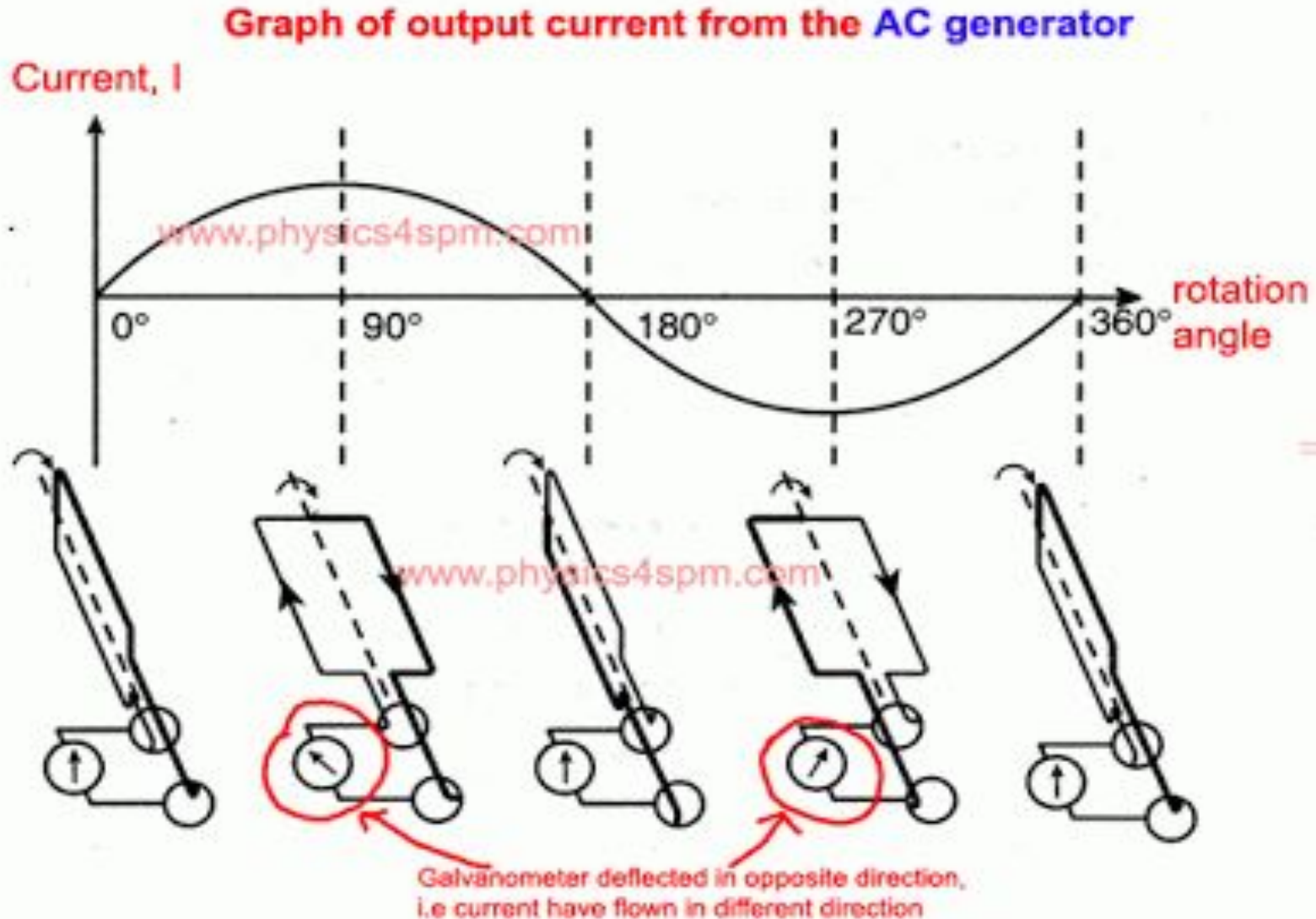
1. Сигналы в метрическом пространстве

- Генерация электрических сигналов $\cos(t)$ и $\sin(t)$ в магнитном поле. В зависимости от скорости вращения рамки изменяется период и соответственно частота сигнала.



1. Сигналы в метрическом пространстве

- Зависимость напряжения сигнал от угла рамки в линиях напряженности магнитного поля.



1. Сигналы в метрическом пространстве

• **Понятие спектра сигнала.**

• Электрический сигнал $\sin(t)$ для передачи по проводам можно получить, равномерно вращая металлическую рамку в магнитном поле. При этом на концах рамки будет наблюдаться периодический электрический сигнал. Частота этого сигнала равна 1 (радиан в секунду) – это угловая скорость вращения рамки. Если параллельно соединить две вращающиеся рамки, то выходной сигнал будет получен смешиванием частот первого и второго сигнала.

1. Сигналы в метрическом пространстве

- Разумно предположить, что любой сигнал с некоторой погрешностью можно разложить в сумму функций $\sin(\cdot)$ и $\cos(\cdot)$ с определенными аргументами и амплитудами (то есть коэффициентами перед этими функциями).



2. Ортогональные функции

- Ортогональность функций. Система линейно независимых функций $\{f_0(t), f_1(t), \dots, f_k(t), \dots\}$, заданных на некотором отрезке $[a, b]$ называется ортогональной системой функций, если все они попарно ортогональны на этом отрезке.
- Если все функции системы имеют норму 1, то система называется ортонормированной.
- Пример ортогональной системы функций :
- функции $\cos(k\omega t)$, $k=0, 1, \dots$ ортогональны на отрезке $[-\pi/\omega, \pi/\omega]$, но система не ортонормирована.

2. Ортогональные функции

• **Функции Хаара.** В 1909 г Альфред Хаар предложил систему кусочно-постоянных функций, которая стала широко применяться с 80-х годов прошлого века для построения вейвлетов - интегральных преобразований, учитывающих временные интервалы передачи сигнала.

• Для построения ортогональной системы Хаара вначале введем понятие диадических интервалов.

• Для любой пары неотрицательных целых чисел (j, k) определены интервалы $I_{j,k} = [2^{-j}k, 2^{-j}(k+1))$ для всех таких пар j, k называется семейством **двоичных интервалов**.

2. Ортогональные функции

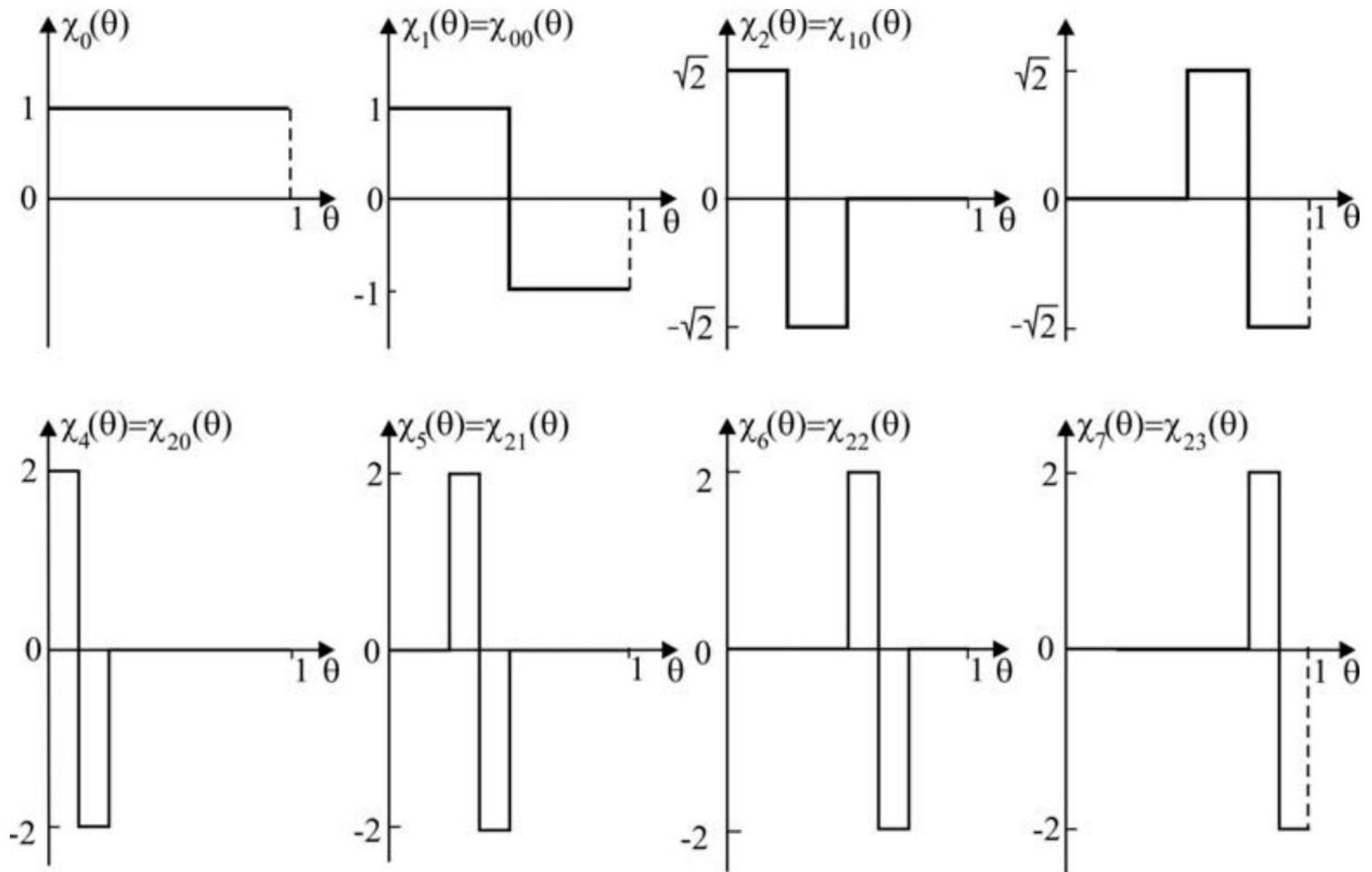


Рис. 5.1. Графики первых восьми функций Хаара

2. Ортогональные функции

- Семейство двоичных интервалов имеет важные для дальнейших построений свойства.
- Взаимное положение интервалов. Пусть j_0, k_0, j_1, k_1 - неотрицательные целые. Если $j_0 \neq j_1, k_0 \neq k_1$, тогда справедливо одно и только одно из соотношений:
 - либо $a) I_{j_0, k_0} \cap I_{j_1, k_1} = \emptyset,$
 - либо $b) I_{j_0, k_0} \subset I_{j_1, k_1},$
 - либо $c) I_{j_1, k_1} \subset I_{j_0, k_0},$
- при этом в случаях $b)$ и $c)$ меньший интервал входит либо в левую, либо в правую половину большего.

2. Ортогональные функции

- Если интервал I_{j+1, k_0} входит в интервал $I_{j, k}$, то либо $k_0 = 2k$ (левая половина интервала $I_{j, k}$), либо $k_0 = 2k + 1$ (правая половина).
- Для операций на двоичных интервалах введем оператор растяжения D_a и оператор переноса T_b

$$D_a f(t) = a^{1/2} f(at),$$

$$T_a f(t) = f(t - b).$$

- По определению функции-индикатора множества

$$\chi_A(t) = \begin{cases} 1, & t \in A, \\ 0, & t \notin A. \end{cases}$$

2. Ортогональные функции

- Если интервал I_{j+1, k_0} входит в интервал $I_{j, k}$, то либо $k_0 = 2k$ (левая половина интервала $I_{j, k}$), либо $k_0 = 2k + 1$ (правая половина).
- Для операций на двоичных интервалах введем оператор растяжения D_a и оператор переноса T_b

$$D_a f(t) = a^{1/2} f(at),$$

$$T_b f(t) = f(t - b).$$

По определению функции-индикатора множества

$$\chi_A(t) = \begin{cases} 1, & t \in A, \\ 0, & t \notin A. \end{cases}$$

2. Ортогональные функции

- Теперь определим вспомогательную функцию

$$p(t) = \chi_{[0,1)}(t),$$

$$p_{j,k}(t) = D_{2^j} T_k p(t) = D_{2^j} p(t - k) = 2^{j/2} p(2^j t - k).$$

- Функции $p_{j,k}(t)$ называются весовыми функциями Хаара. Тогда очевидно, что

$$\int_{-\infty}^{+\infty} p_{j,k}(t) dt = 2^{-j/2} 2^j = 2^{-j/2},$$

$$\|p_{j,k}(t)\| = \int_{-\infty}^{+\infty} (p_{j,k}(t))^2 dt = 2^{-j} 2^j = 1.$$

2. Ортогональные функции

- **Функции Хаара**, которые являются целью построения, получаются делением интервала-носителя функций $p_{j,k}(t)$ на две равные части, левую и правую, на левом подинтервале функция Хаара равна +1, на правом -1.

$$h(t) = \chi_{[0,1/2)}(t) - \chi_{[1/2,1)}(t),$$

$$h_{j,k}(t) = D_{2^j} T_k h(t) = 2^{j/2} h(2^j t - k).$$

- Ввиду знаков функций $h_{j,k}(t)$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} h_{j,k}(t) dt = 0,$$

$$\|h_{j,k}(t)\| = \|p_{j,k}(t)\| = 1.$$

2. Ортогональные функции

- Множество функций Хаара $\{h(t), h_{j,k}(t)\}$, где j, k - пробегают все неотрицательные целые числа, называется **ортогональной системой Хаара**. Покажем, что функции, входящие в систему, попарно ортогональны.
- Очевидно, что $h_{j,k_0}(t)$ и $h_{j,k_1}(t)$ при различных k_0 и k_1 имеют непересекающиеся носители, поэтому их произведение равно нулю и они ортогональны.
- Если функции Хаара имеют разные индексы j , то положим для определенности $j_0 > j_1$. Возможны 3 случая Взаимного расположения интервалов (слайд 32).
- Случай *a)* $I_{j_0,k_0} \cap I_{j_1,k_1} = \emptyset$, тогда носители функций не пересекаются и произведение равно нулю (то есть функции ортогональны).

2. Ортогональные функции

- Случаи *b)* и *c)* - это когда один носитель входит в левую или правую половину другого, но и в той и в другой половине функция постоянна, то есть произведение сводится к интегралу на меньшем носителе, а он равен нулю (то есть и в этом случае функции ортогональны).
- Таким образом, показано, что **функции Хаара попарно ортогональны.**
- Функции Хаара широко применяются в приложениях, в частности, на основе этих функций построены вейвлеты Хаара.

2. Ортогональные функции

• Ортогональное разложение. Одной из основных задач для ортогональных функций является задача разложения заданной функции в ряд по этому ортогональному базису.

Такое разложение называется **ортогональным разложением**.

• Пусть $\{P_0(t), P_1(t), \dots\}$ - ортогональный базис в некотором пространстве функций.

• Задача состоит в том, чтобы найти коэффициенты разложения функции $y(t)$ в ряд $y(t) = \sum_{k=0}^{\infty} A_k P_k(t)$ на интервале $[a, b]$.
■ Требуется найти коэффициенты разложения A_k по заданной функции $y(t)$ и известным базисным функциям.

2. Ортогональные функции

- Для того, чтобы найти A_{k_0} для конкретного k_0 , умножим обе части равенства на $P_{k_0}(t)$ и на $s(t)$ и на интервале ортогональности $[a, b]$ проинтегрируем по t .

$$\int_a^b y(t) P_{k_0}(t) s(t) dt = \int_a^b \left(P_{k_0}(t) s(t) \sum_{k=0}^{\infty} A_k P_k(t) \right) dt$$

- В предположении, что ряд сходится абсолютно и интегралы существуют, меняем порядок интегрирования

$$\int_a^b y(t) P_{k_0}(t) s(t) dt = \sum_{k=0}^{\infty} A_k \left(\int_a^b P_{k_0}(t) P_k(t) s(t) dt \right)$$

2. Ортогональные функции

- Ввиду ортогональности базисных функций $P_k(t)$ все интегралы в правой части, кроме слагаемого с индексом k_0 , обращаются в нули. Получаем:

$$\int_a^b y(t) P_{k_0}(t) s(t) dt = A_{k_0} \int_a^b P_{k_0}^2(t) s(t) dt$$

- Норму в квадрате $\int_a^b P_{k_0}^2(t) s(t) dt = \|P_{k_0}(t)\|^2$

- Обозначим через N_{k_0} , тогда

$$A_{k_0} = \frac{1}{N_{k_0}} \int_a^b y(t) P_{k_0}(t) s(t) dt$$

2. Ортогональные функции

- Записывая для простоты результат с индексом k , получаем формулу

$$A_k = \frac{1}{N_k} \int_a^b y(t) P_k(t) s(t) dt$$

- Так получаются и формулы разложения в ряд Фурье по базисным функциям $\sin(\cdot)$ и $\cos(\cdot)$, и разложение по базисам Уолша и Хаара.
- Мы не рассматриваем громоздкие вопросы о сходимости функциональных рядов и об их абсолютной сходимости. Эти важные вопросы рассматриваются в высшей математике, однако многие признаки сходимости основаны на сходимости геометрической

2. Ортогональные функции

- Исходная составляющая один период на кольце (время, за которое тепло проходит полный круг), была названа главной гармоникой, а составляющие с меньшими периодами — соответственно второй, третьей и т.д. гармоникой. Так был построен ряд Фурье.
- Фурье свёл функцию распределения тепла, трудно поддающуюся математическому описанию, к удобным для анализа суммам синусов и косинусов, оказалось, что эти суммы очень точно описывают распределение тепла в твердом теле.

2. Ортогональные функции

- В основе ряда Фурье лежат тригонометрические ортогональные функции.

$$F_k = A_k \cos(k\omega t) + B_k \sin(k\omega t)$$

- Это базисные функции ряда Фурье. Главная гармоника имеет период T , соответственно $\omega = 2\pi/T$ - частота (угловая скорость). Весовая функция $s(t) = 1$.

- Ортогональность базисных функций разложения означает, что

$$\int_{-T/2}^{T/2} F_n F_m dt = \begin{cases} 0, & \text{если } n \neq m, \\ \neq 0, & \text{иначе} \end{cases}$$

Проверим это свойство интегрированием.

2. Ортогональные функции

- Проверим ортогональность сигналов

$$x(t) = \sin m\omega t \quad y(t) = \sin n\omega t$$

- с весовой функцией $s(t) = 1$ на отрезке $t \in [-T/2, +T/2]$
- $T = 2\pi/\omega$, где m, n - целые числа.
- Найдем скалярное произведение $\langle x, y \rangle$

$$\langle x, y \rangle = \int_a^b x(t)y(t)dt \equiv \int_{-T/2}^{+T/2} \sin m\omega t \sin n\omega t dt =$$

- Применим формулу

$$\sin(a)\sin(b) = 1/2(\cos(a - b) - \cos(a + b))$$

2. Ортогональные функции

- Если $m \neq n$ (при интегрировании нужно будет делить на $m - n$), то

$$\langle x, y \rangle = \frac{1}{2} \int_{-\frac{T}{2}}^{+\frac{T}{2}} (\cos(m-n)\omega t - \cos(m+n)\omega t) dt =$$

$$= \frac{1}{2} \left(\frac{\sin(m-n)\omega t}{(m-n)\omega} - \frac{\sin(m+n)\omega t}{(m+n)\omega} \right) \Big|_{t=-T/2}^{T/2} =$$

$$\left[\omega = \frac{2\pi}{T} \right]$$

2. Ортогональные функции

$$= \frac{T}{4\pi} \left(\frac{\sin(m-n)\pi}{m-n} - \frac{\sin(m+n)\pi}{m+n} - \frac{\sin(n-m)\pi}{m-n} + \frac{\sin(-m-n)\pi}{m+n} \right) = 0,$$

- То есть, для любых целых параметров $m \neq n$ сигналы ортогональны. При $m=n=0$ получаем

$$\langle x, y \rangle = \int_{-T/2}^{+T/2} \sin 0 \sin 0 dt = 0,$$

- То есть нулевой сигнал $x(t)=0$ ортогонален сам себе. (Такой необычный случай желательно исключить).

2. Ортогональные функции

- При $m=n \neq 0$ получаем

$$\begin{aligned}\langle x, y \rangle &= \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \sin n\omega t \sin n\omega t dt = \frac{1}{2} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} (1 - 2\cos n\omega t) dt = \\ &= \frac{1}{2} \left(t - \frac{\sin 2n\omega t}{2n\omega} \right) \Big|_{t=-T/2}^{T/2} = \frac{T}{2}.\end{aligned}$$

- То есть, норма сигнала $\sin n\omega t$ равна $\|\sin n\omega t\| = \sqrt{\frac{T}{2}}$,
- норма сигнала $\cos n\omega t$ также равна $\|\cos n\omega t\| = \sqrt{\frac{T}{2}}$.

2. Ортогональные функции

- Окончательно получаем:
- 1) норма сигнала $\sin n\omega t$ при $n=1,2,\dots$ равна $\sqrt{\frac{T}{2}}$,
- при $n=0$ норма $\sin n\omega t$ равна 0.
- 2) норма сигнала $\cos n\omega t$ при $n=1,2,\dots$ также равна $\sqrt{\frac{T}{2}}$,
- при $n=0$ норма $\cos n\omega t$ равна \sqrt{T} .
- Ввиду отличия норм нулевой базисной функции F_0 коэффициенты разложения при этой функции имеют особый вид, не соответствующий общей формуле коэффициентов.

2. Ортогональные функции

- 3) Сигнала $\sin n\omega t$ и $\sin m\omega t$ при $n \neq m$ для всех целых n и m ортогональны.
- 4) Сигнала $\cos n\omega t$ и $\cos m\omega t$ при $n \neq m$ для всех целых n и m ортогональны (доказать).
- 5) Сигнала $\sin n\omega t$ и $\cos m\omega t$ для всех целых n и m ортогональны (доказано в п. 2.2).
- Исходя из этих результатов легко получить коэффициенты разложения сигнала в ряд Фурье, используя общую формулу коэффициентов разложения в ортогональный ряд.

2. Ортогональные функции

- Упражнение. Проверить ортогональность сигналов

$$x(t) = \cos m\omega t \quad y(t) = \cos n\omega t$$



3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Коэффициенты A_k , B_k ряда Фурье вычисляются с применением свойства ортогональности базисных функций. Общий вид разложения

$$x(t) = \sum_{k=0}^{\infty} A_k \cos k \omega t + B_k \sin k \omega t$$

- Вначале найдем коэффициенты A_0 , B_0

$$x(t) = A_0 \cos 0\omega t + B_0 \sin 0\omega t + \\ + A_1 \cos 1\omega t + B_1 \sin 1\omega t + \dots \quad (*)$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Так как $\sin 0 = 0$, то B_0 - любое число, для определенности положим его равным нулю, $B_0 = 0$.

• Коэффициент A_0 вычислим, умножив обе части (*) на

• $\cos 0$ и интегрируя обе части равенства

$$\int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos 0 dt = A_0 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos 0 \cos 0 dt + 0 +$$
$$+ A_1 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos 0 \cos \omega t dt + B_1 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos 0 \sin \omega t dt + \dots$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Так как по результатам п 3.1. сигналы $\cos n\omega t$ и $\cos m\omega t$ при $n \neq m$ для всех целых n и m ортогональны и сигналы $\sin n\omega t$ и $\cos m\omega t$ для всех целых n и m также ортогональны, то все интегралы, кроме выражения левой части и первого слагаемого правой части обращаются в нуль. Тогда

получаем

$$\int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos 0 dt = A_0 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos 0 \cos 0 dt$$

- По результатам п 3.1. квадрат нормы $\cos 0$ равен T , Тогда получаем

$$A_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos 0 dt = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) dt.$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Коэффициенты A_k , B_k вычисляем аналогично, для построения A_k умножаем обе части (*) на $\cos k\omega t$ и проинтегрируем обе части выражения

$$\begin{aligned} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos k\omega t dt &= A_0 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos k\omega t \cos 0 dt + 0 + \\ &+ A_1 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos k\omega t \cos \omega t dt + B_1 \int_{-T/2}^{+T/2} \cos k\omega t \sin \omega t dt + \dots + \\ &+ A_k \int_{-T/2}^{+T/2} \cos k\omega t \cos k\omega t dt + B_k \int_{-T/2}^{+T/2} \cos k\omega t \sin k\omega t dt + \dots \end{aligned}$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Ввиду ортогональности все интегралы обращаются в нуль, кроме интеграла с коэффициентом A_k , и с учетом нормы $\cos k\omega t$ получаем выражение

$$\int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos k\omega t dt = A_k \int_{-T/2}^{+T/2} \cos k\omega t dt,$$

$$\int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos k\omega t dt = A_k \frac{T}{2}.$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Отсюда коэффициент A_k для $k=1, 2, \dots$ равен

$$A_k = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos k\omega t dt. \quad (*)$$

■ A_0 получили раньше

$$A_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) dt.$$

■ коэффициент B_k вычисляем аналогично, для этого умножаем обе части (*) на $\sin k\omega t$ и интегрируем обе части полученного выражения, окончательно

$$B_k = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \sin k\omega t dt, \quad B_0 = 0.$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

Если разложение в ряд Фурье функции $x(t)$ записать в виде

$$x(t) = \frac{A_0}{2} + A_1 \cos\left(\frac{2\pi}{T}t\right) + B_1 \sin\left(\frac{2\pi}{T}t\right) + \\ + A_2 \cos\left(\frac{2\pi}{T}2t\right) + B_2 \sin\left(\frac{2\pi}{T}2t\right) + \dots$$

- То формула для A_k справедлива и для $k=0$. Таким образом, для $k=0,1,2,\dots$

$$A_k = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \cos k\omega t dt$$

- для $k=1,2,\dots$

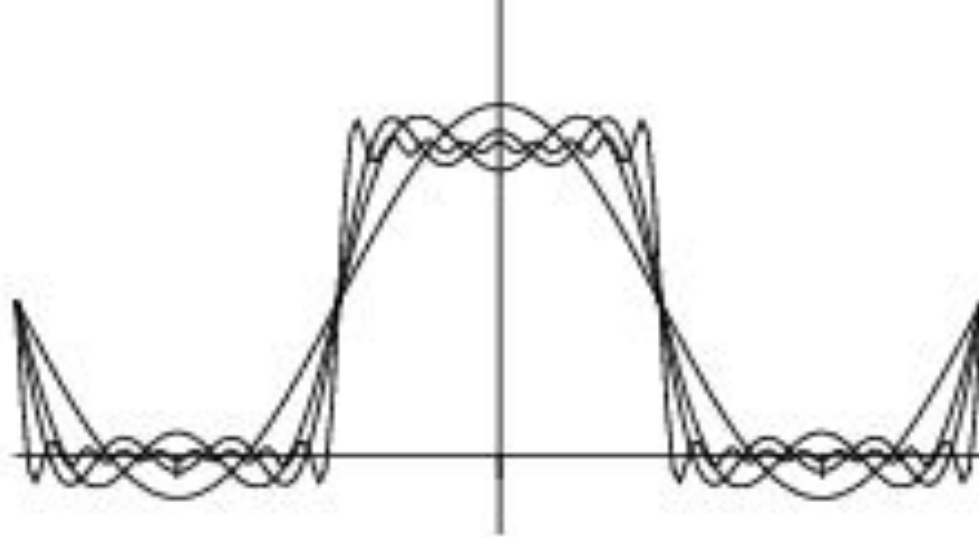
$$B_k = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) \sin k\omega t dt.$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

- Легко показать, что при разложении **нечетной функции** коэффициенты ряда Фурье при базисных функциях $\cos(\cdot)$ равны нулю, то есть разложение разложения нечетной функции не содержит базисных функций $\cos(\cdot)$.
- При разложения **четной функции** ряд Фурье не содержит базисных функций $\sin(\cdot)$.
- Ряд Фурье хорошо приближает периодические функции. Можно рассматривать любую (в том числе непериодическую) **функцию на отрезке** и разлагать ее в ряд Фурье только на отрезке, для непериодической функции удобно считать **длину этого отрезка ее периодом**.

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

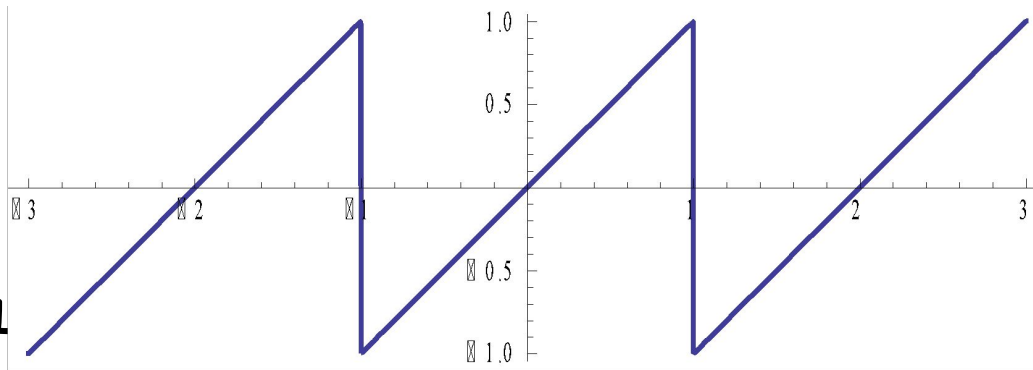
- Прямоугольная функция четная. Ряд Фурье для прямоугольной функции содержит только $\cos(\cdot)$: Коэффициенты B_n будут равны нулю.



$$\begin{aligned} S_n(x) &= \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \left(\cos \omega x - \frac{1}{3} \cos 3\omega x + \frac{1}{5} \cos 5\omega x + \dots \right) \\ &= \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^n (-1)^k \frac{\cos(2k-1)\omega x}{2k-1} \end{aligned}$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Ряд Фурье для нечетной функции:



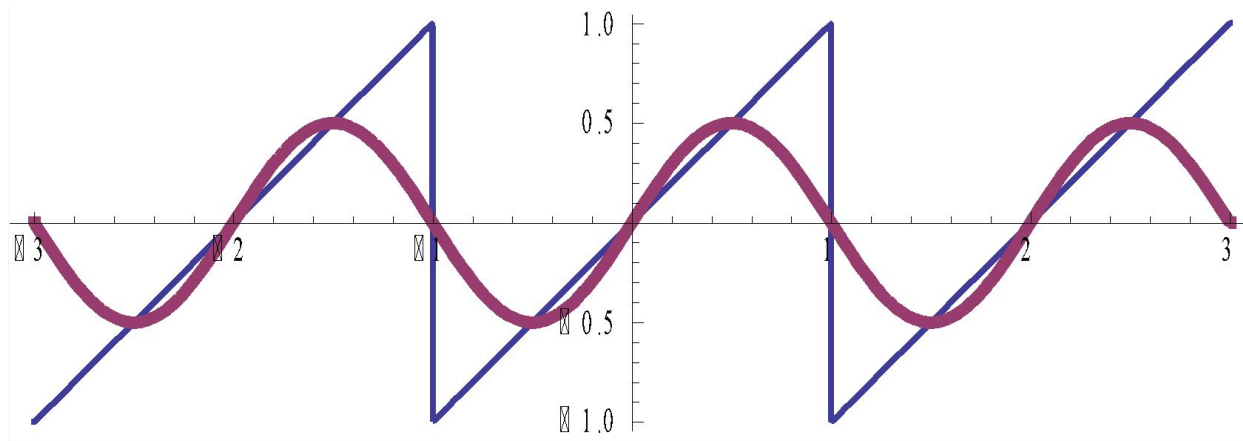
• Эта функция разлагается до $k = 4$). $2, \omega = \pi$ (здесь

$$A_k = 0, B_k = \frac{2}{2} \int_{-1}^1 t \sin(k\pi t) dt$$

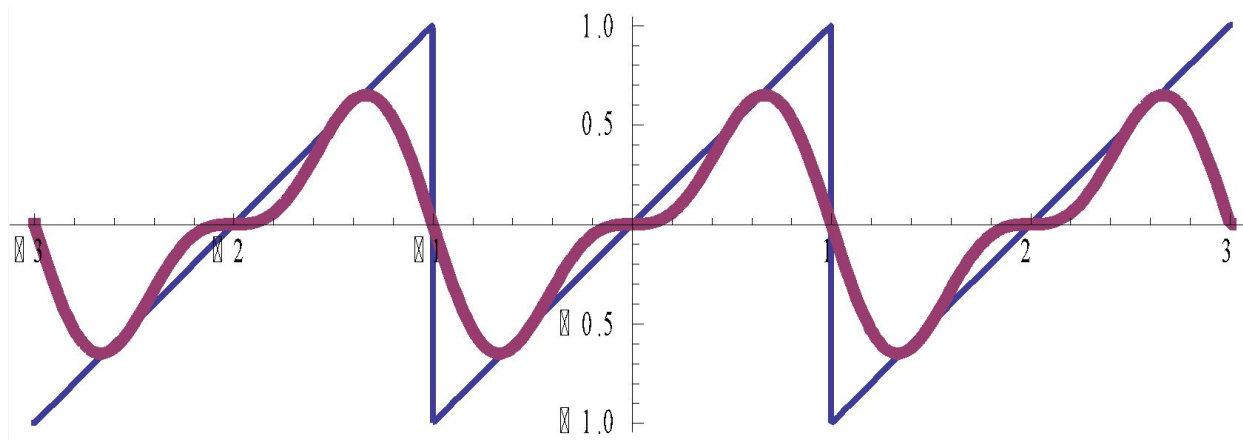
$$B[k = 1 \div 6] = \left\{ \frac{2}{\pi}, -\frac{1}{\pi}, \frac{2}{3\pi}, -\frac{1}{2\pi}, \frac{2}{5\pi}, -\frac{1}{3\pi} \right\}$$

3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

k = 1

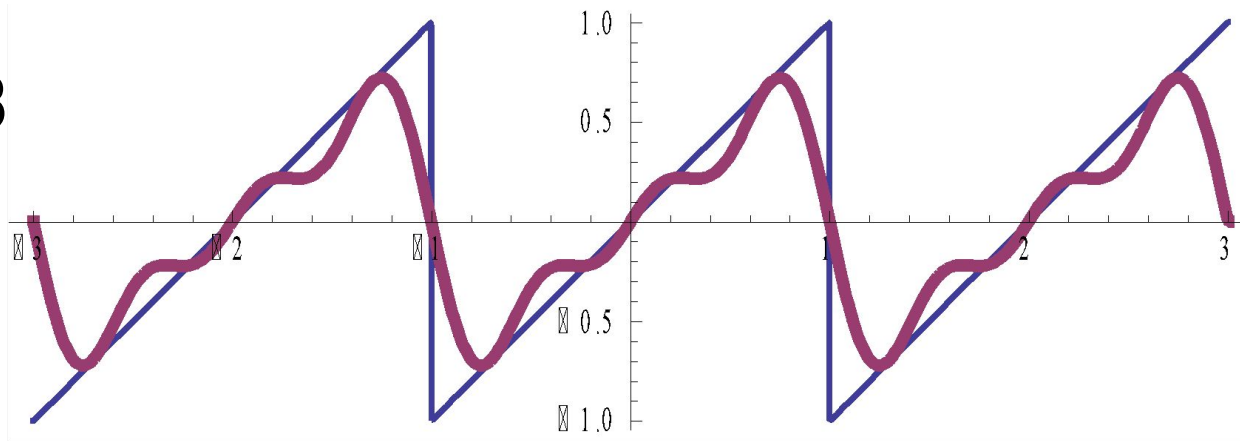


k = 2

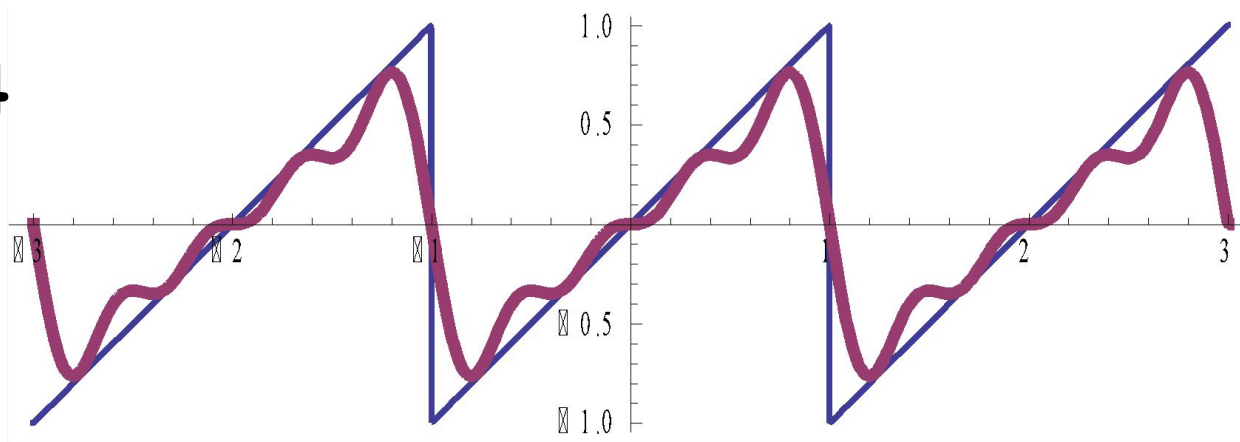


3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

k = 3



k = 4



3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

- Разложим $x(t) = t^2$ на отрезке $[-1, 1]$, принимаем $T=2$.
Функция четная, поэтому ряд содержит только $\cos(\cdot)$.

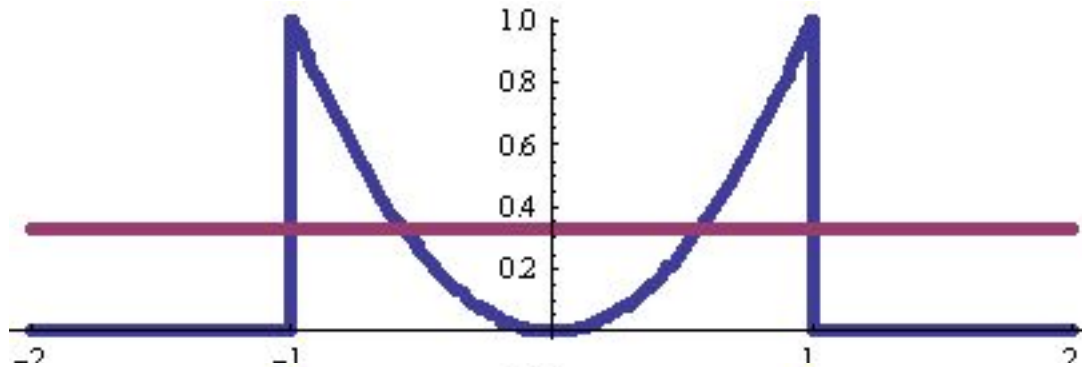
$$A_k = \frac{2}{2} \int_{-1}^1 t^2 \cos\left(k \frac{2\pi}{2} t\right) dt, \text{ в частности } A_0 = \int_{-1}^1 t^2 dt = \frac{2}{3}$$

$$t^2 = \frac{1}{3} - \frac{4}{\pi^2} \cos \pi t + \frac{1}{\pi^2} \cos 2\pi t - \frac{4}{9\pi^2} \cos 3\pi t \\ + \frac{1}{4\pi^2} \cos 4\pi t - \frac{4}{25\pi^2} \cos 5\pi t + \dots$$

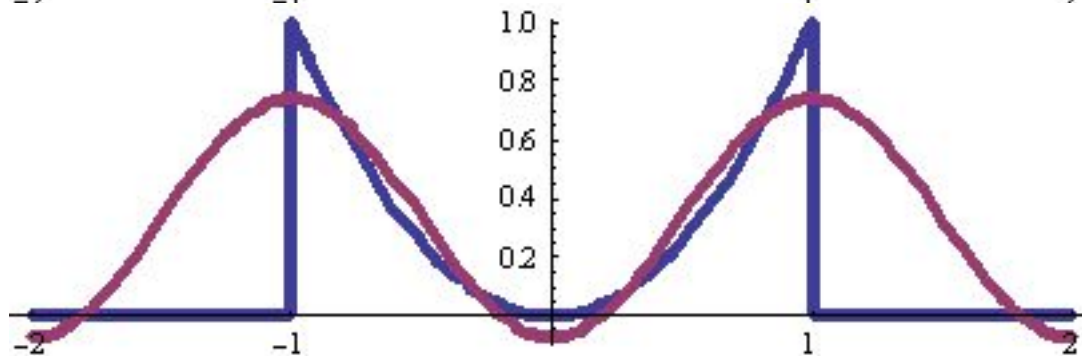
3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

- Ряд Фурье для четной функции $x(t) = t^2$ на отрезке $[-1, +1]$ (то есть, $T=2$):

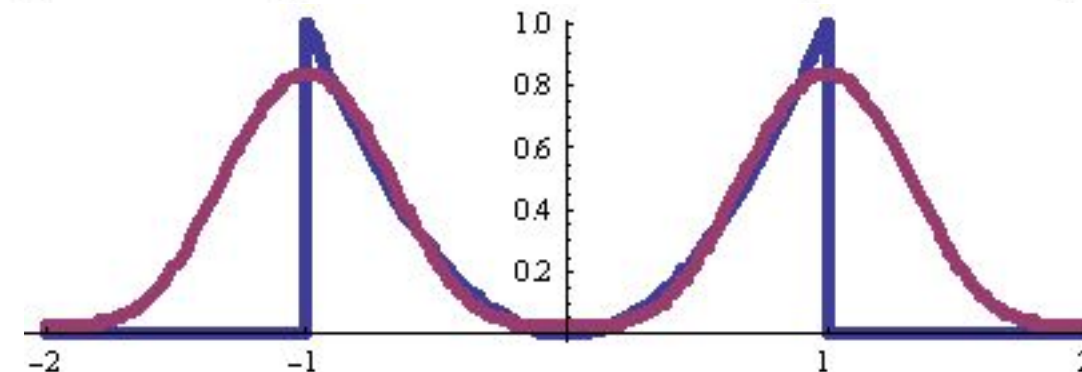
$k = 0$



$k = 1$



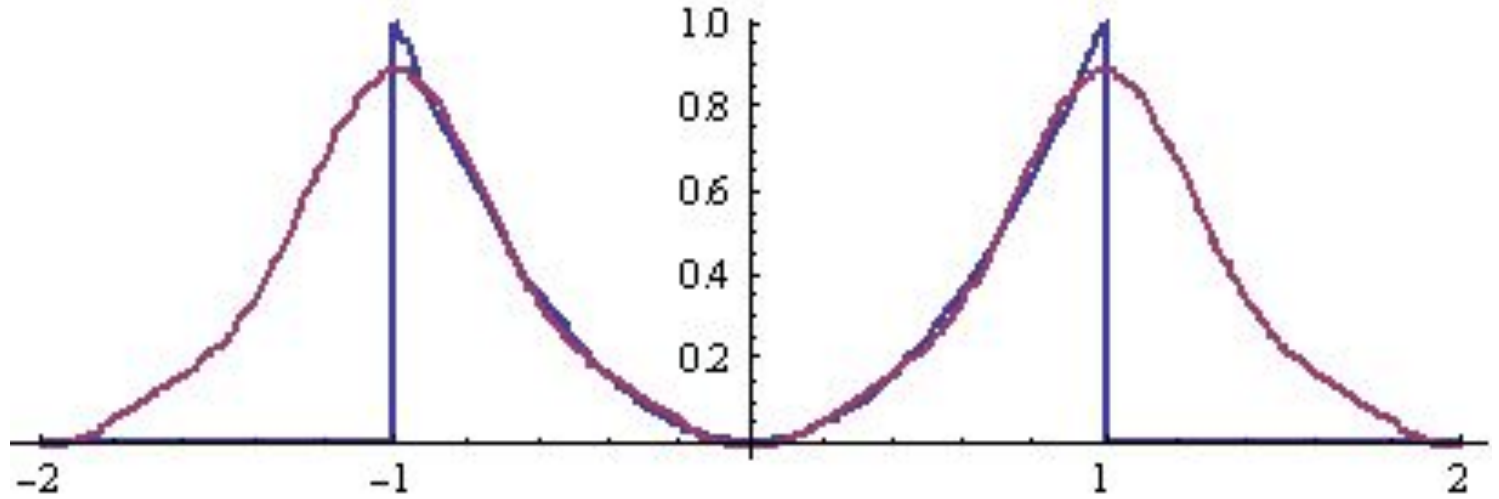
$k = 2$



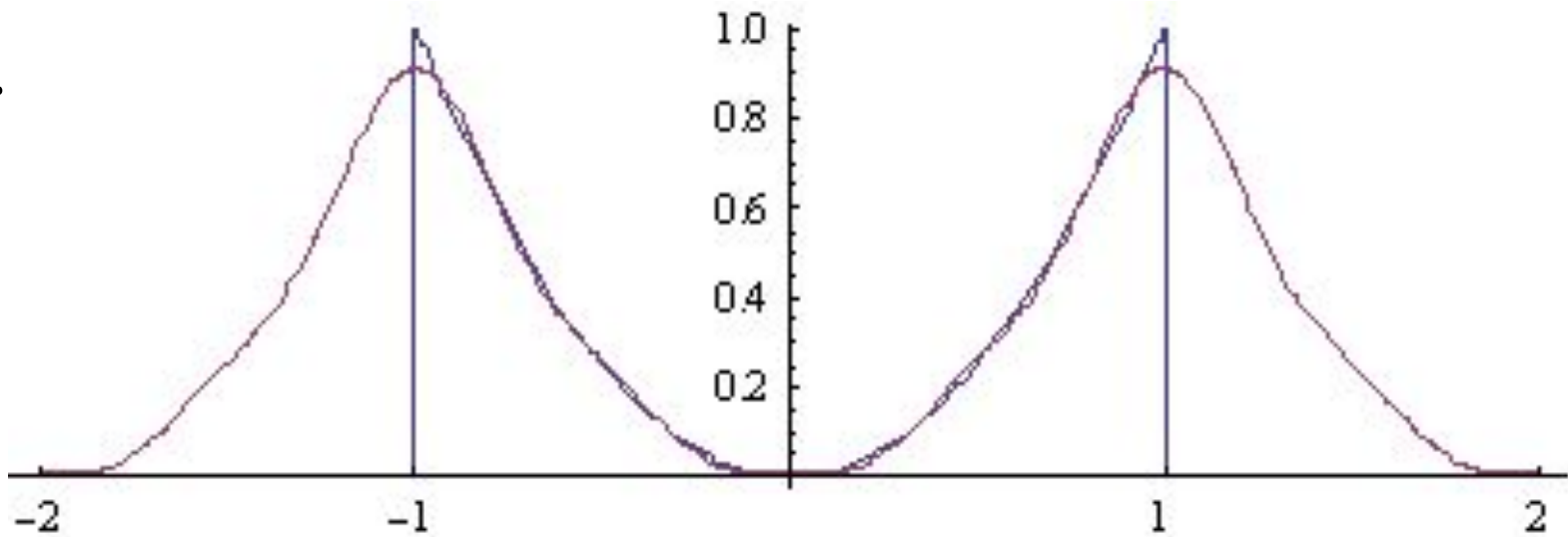
3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

• Ряд Фурье для четной функции $x(t) = t^2$:

$k = 3$



$k = 4$



3. Коэффициенты разложения в ряд Фурье

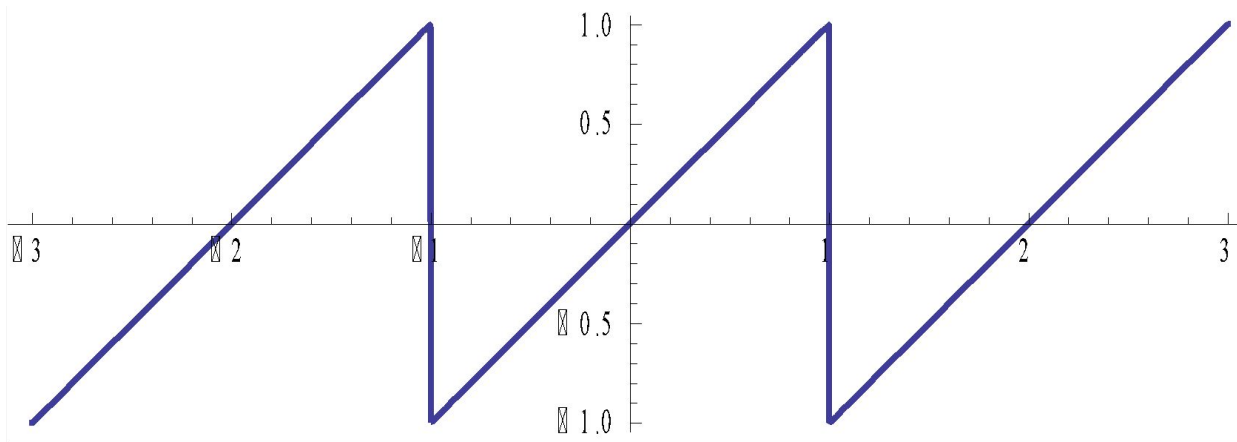
• Следует заметить, что для некоторых функций ряд Фурье расходится, для некоторых ряд Фурье не сходится к разлагаемой функции, в обоих случаях говорят, что функция не разлагается в ряд Фурье.



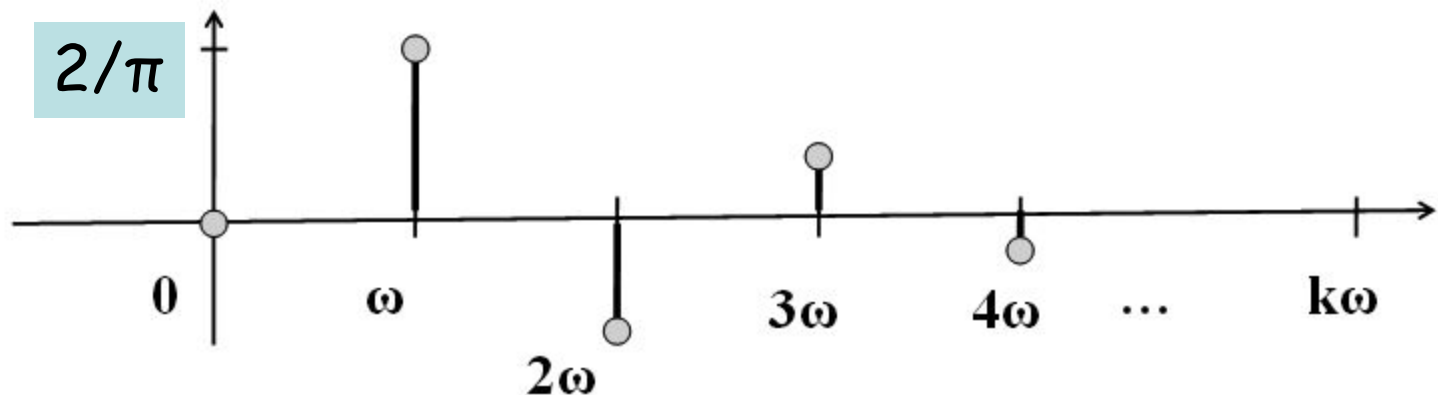
4. Временная и частотные области сигнала

- Сигнал моделируется в виде функции $x(t)$, зависящей от времени t . Говорят, что сигнал моделируется во **временной области**. При разложении в ряд Фурье с периодом T сигнал представляется в виде ряда от $\sin(\cdot)$ и $\cos(\cdot)$ от аргументов $\omega, 2\omega, 3\omega, \dots$, где частота $\omega = 2\pi/T$.
- Таким образом, сигнал разлагается по функциям с аргументами, содержащими частоты $k\omega$. Коэффициенты A_k и B_k называются **частотными коэффициентами**. Такое представление сигнала называется представлением в **частотной области**.
- Из представления $x(t)$ во временной области разложением в ряд Фурье можно получить представление в частотной области и наоборот (если существует разложение функции $x(t)$ в ряд Фурье).

4. Временная и частотные области сигнала

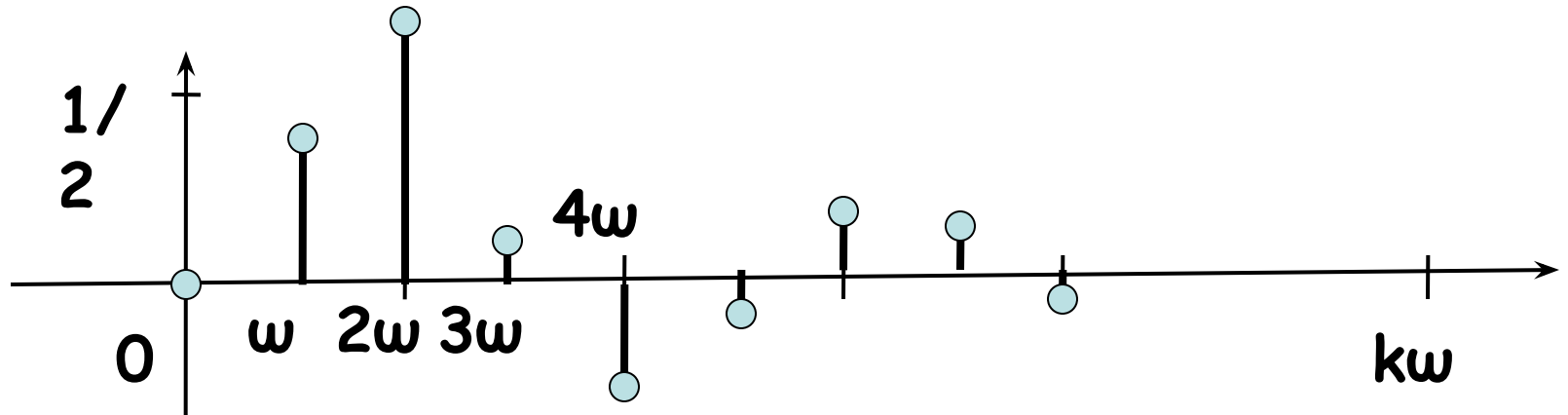


$$B[k = 1 \div 6] = \left\{ \frac{2}{\pi}, -\frac{1}{\pi}, \frac{2}{3\pi}, -\frac{1}{2\pi}, \frac{2}{5\pi}, -\frac{1}{3\pi} \right\}$$



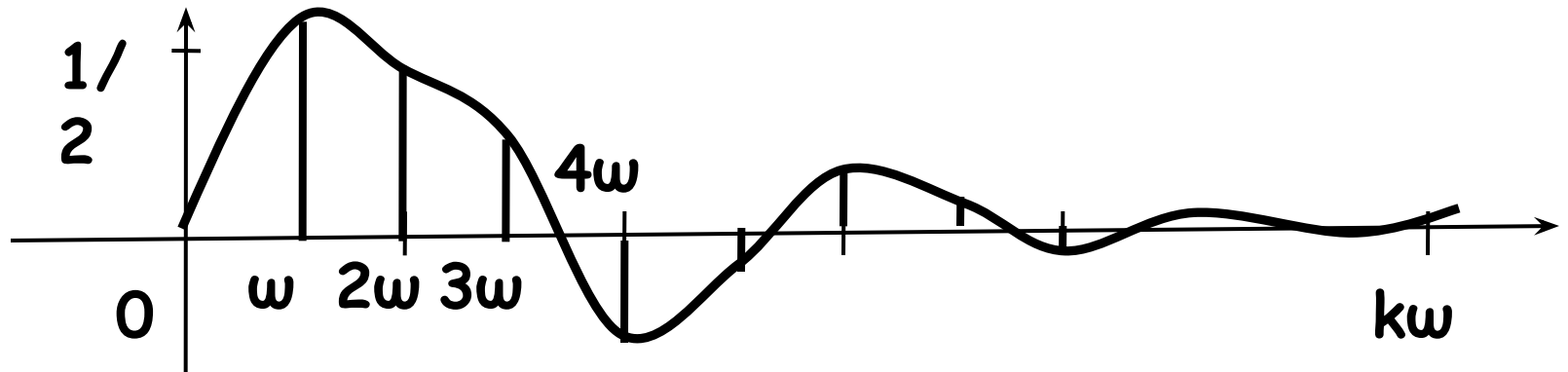
4. Временная и частотные области сигнала

- Если увеличить период T , то частота ω уменьшится и на график коэффициентов (частотный график) изменится точки (или отрезки в зависимости от того, как представлены коэффициенты на графике):
- Для разложения «пилы» предыдущего слайда с удвоенным параметром ω график частот станет такой:



4. Временная и частотные области сигнала

- Можно и дальше увеличивать период T , при $T \rightarrow +\infty$ график частот приближается к некоторой кривой.
- Ряд приближается к интегральному преобразованию, это преобразование сигнал в некоторую функцию (частотную функцию):



Это преобразование Фурье исходного сигнала $x(t)$.
Штриховая линия - Фурье-образ сигнала $x(t)$.

3.4. Комплексная форма ряда Фурье

- Известна формула Эйлера, связывающая экспоненту с тригонометрическими функциями.

$$e^{i\omega} = \cos \omega + i \sin \omega$$

$$\cos k\omega t = \frac{1}{2} (e^{k\omega t i} + e^{-k\omega t i})$$

$$\sin k\omega t = \frac{1}{2} i (e^{-ik\omega t} - e^{ik\omega t})$$

Заменяя $\sin()$ и $\cos()$ экспонентами, получаем ряд Фурье в следующем виде:

$$x(t) = \frac{A_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{2} (A_k - iB_k) e^{k\omega t i} + \frac{1}{2} (A_k + iB_k) e^{-k\omega t i}$$

3.4. Комплексная форма ряда Фурье

• Введем новые обозначения

$$C_0 = \frac{1}{2}A_0 \quad C_k = \frac{1}{2}(A_k - iB_k) \quad C_{-k} = \frac{1}{2}(A_k + iB_k)$$

• где C_k и C_{-k} комплексные числа. Запишем ряд Фурье в комплексной форме:

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{k=+\infty} C_k e^{k\omega t i}$$

C_k и C_{-k} комплексно сопряженные числа. Зная один из коэффициентов C_k или C_{-k} , можно найти другой, поменяв знак мнимой части. Это означает, что в комплексной форме достаточно разложить сигнал $x(t)$ только для $k = 0, 1, 2, \dots$ или для $k = 0, -1, -2, \dots$ и изменив знак мнимой части, получить остальные коэффициенты разложения.

3.4. Комплексная форма ряда Фурье

• Множество вещественных чисел

$$|C_k| = \frac{1}{2} \sqrt{A_k^2 + B_k^2}$$

называется **спектром амплитуд** сигнала.

$$\text{Arg}(C_k) = \text{arctg} \frac{B_k}{A_k} \quad - \text{спектр фаз}$$

$|C_k|^2$ - **спектр мощности** (или энергии) сигнала
(подробнее рассмотрим при изучении
равенства Парсеваля).