Анализ сигналов

Лекции по курсу «Электроника систем регистрации элементарных частиц»

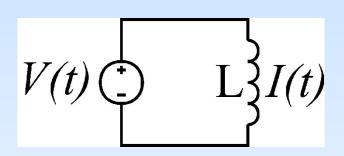
Жуланов Владимир Викторович

тел. 329-47-32

e-mail: zhulanov@inp.nsk.su

Импульсные сигналы

 $\int v(t)dt$ - мера воздействия сигнала на объект



$$I(t)$$
 $\stackrel{\cdot}{\bigcirc}$ $C \stackrel{\cdot}{=} V(t)$

$$I_L(t) = \frac{1}{L} \int_{-\infty}^{t} V(\tau) d\tau$$

$$V_C(t) = \frac{1}{C} \int_{-\infty}^{t} I(\tau) d\tau$$

$$E = \int V^2(t)dt$$
 — энергия сигнала

Сигнал называется $\underline{umnyльсныm}$, если $0 < E < \infty$

Примеры импульсных сигналов

$$u(t) = rac{1}{t_0} e^{-\pi \left(rac{t}{t_0}
ight)^2}$$
— гауссов импульс
$$\int u(t) dt = 1 \qquad \int u^2(t) dt = rac{1}{\sqrt{2}t_0}$$
 $u_0(t) = \lim_{t_0 o 0} \left(rac{1}{t_0} e^{-\pi \left(rac{t}{t_0}
ight)^2}
ight)$ — единичный импульс

формально единичный импульс не является импульсным сигналом

$$\int u_0(t)dt = 1 \qquad \int u_0^2(t)dt = \infty$$

$$S = v(t)dt$$
 — линейный импульс

Периодические сигналы

Наименьшая величина сигнала, удовлетворяющая этому определению называется <u>периодом</u> сигнала

Интеграл периодического сигнала и интеграл квадрата периодического сигнала (энергия) расходятся, по этому при работе с периодическими сигналами используют средние значения по времени:

$$\overline{u}=\lim_{a o\infty}rac{1}{2a}\int\limits_{-a}^a u(t)dt=rac{1}{T}\int\limits_{-T/2}^{T/2} u(t)dt$$
 — среднее по времени сигнала

$$\overline{u^2} = \lim_{a \to \infty} \frac{1}{2a} \int_{-a}^{a} u^2(t) dt = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} u^2(t) dt - \underline{\text{средняя мощность}}$$
 сигнала

Случайные сигналы

Случайный сигнал порождается случайным процессом Случайный сигнал часто называют выборочной функцией процесса

Случайный дискретный сигнал V принимает счетное количество значений V_k Частота появления данного значения сигнала называется <u>вероятностью</u> p_k значения V_k

$$\sum p_k = 1$$
 — по определению вероятности

$$\langle V \rangle = \sum V_k p_k - \underline{c}$$
 среднее значение случайного дискретного сигнала

$$\left\langle V^{2}\right\rangle =\sum V_{k}^{2}p_{k}^{}$$
 — средняя мощность случайного дискретного сигнала

Если случайный сигнал принимает непрерывный ряд значений, то вместо вероятности $\mathbf{p}_{\mathbf{k}}$ пользуются <u>плотностью вероятности</u> $\mathbf{P}(\mathbf{v})$, которая определяется следующим образом

Случайный сигнал принимает значения в интервале ($\mathbf{v_0}$, $\mathbf{v_0}$ + \mathbf{dv}) с вероятностью $\mathbf{P}(\mathbf{v_0})^*\mathbf{dv}$

$$\int\limits_{v_1}^{v_2} P(v) dv$$
 — вероятность попадания величины сигнала в интервал (v_1, v_2) $\int\limits_{v_1}^{v_2} P(v) dv = 1$ — по определению плотности вероятности $\langle v \rangle = \int v P(v) dv$ — среднее значение случайного сигнала $\langle v^2 \rangle = \int v^2 P(v) dv$ — средняя мощность случайного сигнала

Стационарные случайные процессы

Статистические характеристики сигнала, порожденного стационарным случайным процессом, не меняются с течением времени

Выборочная функция, взятая из стационарного процесса, не позволяет определить, какому времени она принадлежит

Рассмотрим случайный сигнал v, имеющий плотность вероятности P(v) Для такого сигнала отклонение от среднего равняется:

$$v_d = v - \overline{v}$$

Так как среднее значение отклонения (v_d) равно 0, то средний квадрат сигнала (средняя мощность)

$$\overline{v^2} = \int (\overline{v} + v_d)^2 P(v) dv = \int (\overline{v}^2 + 2\overline{v}v_d + v_d^2) P(v) dv = \overline{v}^2 + \overline{v_d^2}$$

Средний квадрат сигнала равен квадрату его среднего плюс средний квадрат отклонения

Вычислим среднюю мощность для важного частного случая — нормального (гауссова) распределения вероятности:

$$P_d(v) = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}}e^{-\frac{1}{2}(\frac{v}{\sigma})^2}$$
 σ — стандартное отклонение распределения

Такое распределение имеет, например, напряжение тепловых шумов

Среднее значение сигнала равно 0 — распределение симметрично относительно нуля. Если сигнал имеет ненулевой средний уровень, то средняя мощность возрастет на квадрат среднего: \overline{v}^2

Используя табличный интеграл, получаем:

$$\overline{v^{2}} = \int_{-\infty}^{+\infty} v^{2} P_{d}(v) dv = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} v^{2} e^{-\frac{1}{2}(\frac{v}{\sigma})^{2}} dv = \sigma^{2}$$

У стационарного случайного процесса с нормальным распределением амплитуд средняя мощность переменной составляющей равна квадрату стандартного отклонения, называемому дисперсией нормального распределения

Четная и нечетные составляющие

Сигнал можно разбить на четную и нечетные составляющие:

$$v=v_e+v_o$$
 $v_e(t)=1/2ig(v(t)+v(-t)ig)$ — четная составляющая $v_o(t)=1/2ig(v(t)-v(-t)ig)$ — нечетная составляющая

Так как $v_{\rho}v_{\rho}$ —нечетная функция, то

$$\overline{v^2} = \overline{(v_e^2 + 2v_e v_o + v_o^2)} = \overline{v_e^2} + \overline{v_o^2}$$

Средняя мощность сигнала равна сумме средних мощностей его четной и нечетной составляющих

Действительная и мнимая составляющие

Сигнал, мгновенное значение которого является комплексной величиной, описывается суммой действительной и мнимой составляющих: $\sqrt[4]{}=v_{_{r}}+jv_{_{i}}$

Мощность комплексного сигнала равна сумме мощностей действительной и мнимой составляющих

Сравнение сигналов

Для того, чтобы ответить на вопрос, насколько два сигнала похожи, удобно воспользоваться аналогией с геометрией

Было показано, что сигнал можно разложить на составляющие, причем средняя мощность (энергия) сигнала равна сумме средних мощностей (энергий) составляющих. Так же и в геометрии, квадрат длины вектора равен сумме квадратов его проекций в ортогональной системе координат

Для двух векторов v_I , v_2 , ответ на вопрос: какая часть вектора v_I лежит на направлении вектора v_2 , состоит в том, что эта часть равна проекции $c_{I2}v_2$ вектора v_I на линию v_2

Коэффициент c_{12} можно найти, минимизируя квадрат модуля вектора разности $r^2 = (v_1 - cv_2)^{2\cdot}$ Значение, на котором будет достигнут этот минимум, и будет искомым коэффициентом. При этом вектор r будет ортогонален вектору v_2

Применительно к электрическим сигналам, для нахождения «проекции» сигнала $v_{_{1}}(t)$ на сигнал $v_{_{2}}(t)$ необходимо минимизировать среднюю мощность (энергию) сигнала разности:

$$r(t) = v_1(t) - cv_2(t)$$

Приравняем нулю производную квадрата этого сигнала:

$$\frac{d|r|^2}{dc} = \frac{d}{dc} \int (v_1 - cv_2)^2 dt = -2 \int (v_1 - cv_2) v_2 dt = 0$$

$$\Rightarrow c_{12} = \frac{\int v_1 v_2 dt}{\int v_2^2}$$
 Аналогично: $c_{21} = \frac{\int v_1 v_2 dt}{\int v_1^2}$

Коэффициенты c_{12} , c_{21} называют <u>коэффициенты корреляции</u>

Равенство нулю одного коэффициента влечет равенство нулю второго

$$C = c_{12}c_{21} = \frac{(\int v_1 v_2 dt)^2}{\int v_1^2 dt \int v_2^2 dt}$$

 $C = c_{12}c_{21} = rac{(\int v_1 v_2 dt)^2}{\int v_1^2 dt \int v_2^2 dt}$ —квадрат нормированного «скалярного призведения» сигналов является удобной мерой сходства сигналов

Полученные соотношения можно распространить на комплексные сигналы:

$$\left| \mathbf{A} - \mathbf{A}_{12} \mathbf{A}_{2} \right|^{2} = (\mathbf{A} - \mathbf{A}_{12} \mathbf{A}_{2})(\mathbf{A}^{*} - \mathbf{A}_{12}^{*} \mathbf{A}_{2}^{*})$$

$$\int \left| \mathbf{A} - \mathbf{A}_{12} \mathbf{A}_{2} \right|^{2} dt = \int \left| v_{1} \right|^{2} dt - 2 \operatorname{Re} \left[\mathbf{A}_{12}^{*} \int \mathbf{A}_{12}^{*} \mathbf{A}_{2}^{*} dt \right] + \left| \mathbf{A}_{12} \right|^{2} \int \left| \mathbf{A}_{2} \right|^{2} dt$$

Представим средний интеграл и c_{I2} в виде: $\int \mathbb{Q} \, \mathbb{Q}_2^* dt = A e^{j\theta_1}, \mathbb{Q}_2 = \left| \mathbb{Q}_2 \right| e^{j\theta_2}$

Интеграл разностного сигнала будет минимален при максимальном значении действительной части в квадратных скобках $\Rightarrow \theta_1 = \theta_2$ и

$$\int |\mathbf{A} - \mathbf{A}_{12} \mathbf{A}_{2}|^{2} dt = \int |\mathbf{v}_{1}|^{2} dt - 2|\mathbf{A}_{12}|A + |\mathbf{A}_{12}|^{2} \int |\mathbf{A}_{2}|^{2} dt$$

Это выражение принимает минимум при:

$$\left| \mathbb{A}_{2} \right| = \frac{A}{\int \left| \mathbb{A}_{2} \right|^{2} dt} \Rightarrow \mathbb{A}_{2} = \frac{\int \mathbb{A}_{1} \mathbb{A}_{2}^{*} dt}{\int \left| \mathbb{A}_{2} \right|^{2} dt}$$

Корреляционная функция

Автокорреляционная функция (АКФ) импульсного сигнала:

$$\psi \mathbb{Z}(\tau) = \int \mathbb{Z}(t) \mathbb{Z}^*(t-\tau) dt = \int \mathbb{Z}(t+\tau) \mathbb{Z}^*(t) dt$$

$$\psi$$
 $\!\!\!\!/(0) = \int \! \left| \psi \right|^2 \! dt$ — энергия сигнала

Взаимная *корреляционная функция* двух сигналов:

$$\psi_{12}(\tau) = \int \mathcal{A}_1(t) \mathcal{A}_2^*(t-\tau) dt = \int \mathcal{A}_1(t+\tau) \mathcal{A}_2^*(t) dt$$

$$\psi_{21}(\tau) = \int \mathcal{A}_2(t) \mathcal{A}_1^*(t-\tau) dt = \int \mathcal{A}_2(t+\tau) \mathcal{A}_1^*(t) dt$$

 $\psi_{12}(0) = \int \sqrt[4]{dt} dt$ — «скалярное произведение» сигналов

$$\psi_{12}(t) = \psi_{21}^*(-t)$$
 в частности: $\psi_{11}(t) = \psi_{11}^*(-t)$

АКФ является симметричной функцией; причем ее действительная часть является четной функцией, а мнимая — нечетной

$$\int \psi \mathbb{I}_{12}(\tau)d\tau = \int \left(\int \mathbb{I}_{12}(t) \mathbb{I}_{2}^{*}(t-\tau)dt\right)d\tau = \left(\int \mathbb{I}_{12}(t)dt\right) \mathbb{I}_{2}^{*}(t)dt$$

Площадь под корреляционной функцией двух сигналов равна произведению площадей под функциями этих сигналов

Если один сигнал имеет конечную мощность, а другой—конечную энергию, то одно интегрирование можно заменить усреднением:

$$\overline{\psi}_{12} = \overline{\mathbb{A}} \left(\int \mathbb{A}_2(t) dt \right)^*$$

$$\phi(0) = |\nabla(t)|^2 \qquad \phi_{12}(0) = \overline{\nabla}_{12}^*$$

$$\phi_{12}(\tau) = \phi_{21}^* (-\tau) \qquad \phi_{11}(\tau) = \phi_{11}^* (-\tau)$$

$$\mathbb{A}_{12} = \frac{\mathbb{A}_{12}(0)}{\mathbb{A}_{22}(0)} \qquad \mathbb{A}_{21} = \frac{\mathbb{A}_{21}(0)}{\mathbb{A}_{11}(0)} \qquad C = \mathbb{A}_{12}\mathbb{A}_{21} = \frac{\left|\mathbb{A}_{12}(0)\right|^2}{\mathbb{A}_{11}(0)\mathbb{A}_{22}(0)}$$

$$Q_{12}(\tau) = \frac{Q_{12}(\tau)}{Q_{22}(0)}$$
— коэффициент корреляции между $v_1(t)$ и $v_2(t-\tau)$

Свертка

$$v=v_1\otimes v_2=\int\limits_{-\infty}^{+\infty}v_1(\xi)v_2(t-\xi)d\xi$$
 — свертка двух функций

Свойства свертки:

$$v_1 \otimes v_2 = v_2 \otimes v_1$$
 — коммутативность $v_1 \otimes (v_2 \otimes v_3) = (v_1 \otimes v_2) \otimes v_3$ — ассоциативность $v_1 \otimes (v_2 + v_3) = v_1 \otimes v_2 + v_1 \otimes v_3$ — линейность

Для удобства введем обозначение:

$$f'(t) = f^*(-t)$$

тогда:

$$\psi_{11} = v_1 \otimes v_1' = \psi_{11}'$$
 $\psi_{12} = v_1 \otimes v_2' = \psi_{21}'$

 $\psi_{12,12} = \psi_{12} \otimes \psi_{12}'$ — АКФ корреляционной функции 2-х сигналов

$$\psi_{12,12} = (v_1 \otimes v_2') \otimes (v_1' \otimes v_2) = (v_1 \otimes v_1') \otimes (v_2 \otimes v_2')$$

$$\Rightarrow \psi_{12,12} = \psi_{11} \otimes \psi_{22} = \psi_{11,22}$$

Автокорреляционная функция корреляционной функции 2-х сигналов равна корреляционной функции автокорреляционных функций этих сигналов

Тригонометрический ряд Фурье для периодических сигналов

Разложение периодического сигнала в ряд Фурье — способ разложения сигнала на ортогональные составляющие

$$\{1,\cos(\omega_1t),\cos(\omega_2t),...,\sin(\omega_1t),\sin(\omega_2t),...\},$$
 где $\omega_n=n*\frac{2\pi}{T}$ — частота n -ой составляющей (n -ой гармоники)
$$\overline{\cos(\omega_nt)\cos(\omega_mt)} = \begin{cases} 0, \text{при } \omega_n \neq \omega_m \\ 1/2, \text{ при } \omega_n = \omega_m \end{cases}$$

$$\overline{\sin(\omega_nt)\sin(\omega_mt)} = \begin{cases} 0, \text{при } \omega_n \neq \omega_m \\ 1/2, \text{ при } \omega_n = \omega_m \neq 0 \end{cases}$$

$$\overline{\cos(\omega_nt)\sin(\omega_mt)} = 0, \text{при } \omega_n = \omega_m \neq 0$$

$$\overline{\cos(\omega_nt)\sin(\omega_mt)} = 0, \text{при любых } \omega_n, \omega_m$$

Величина *п*-ой гармоники определяется коэффициентом корреляции, называемыми коэффициентами ряда Фурье:

$$a_n = \frac{\overline{v(t)\cos(\omega_n t)}}{\overline{\cos^2(\omega_n t)}} = \frac{2}{T} \int_0^T v(t)\cos(\omega_n t)dt, \ n \ge 1$$

$$a_0 = 2\overline{v(t)} = \frac{2}{T} \int_0^T v(t)dt,$$

$$b_n = \frac{\overline{v(t)\sin(\omega_n t)}}{\overline{\sin^2(\omega_n t)}} = \frac{2}{T} \int_0^T v(t)\sin(\omega_n t)dt, \ n \ge 1$$

$$v(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos(\omega_n t) + b_n \sin(\omega_n t) \right) -$$
ряд Фурье

$$v(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{k} \left(a_n \cos(\omega_n t) + b_n \sin(\omega_n t) \right) + \varepsilon_k(t) -$$
конечный ряд

Фурье, аппроксимация реального сигнала

$$\varepsilon_{\scriptscriptstyle k}(t)$$
 – ошибка аппоксимации

$$\overline{v^{2}(t)} = \frac{a_{0}^{2}}{4} + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{k} (a_{n}^{2} + b_{n}^{2}) + \overline{\varepsilon_{k}^{2}(t)}$$

$$v(t) = \frac{c_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \cos(\omega_n t - \varphi_n)$$
 — болеераспространенная форма

записи ряда Фурье, где
$$c_0=a_0, c_n=\sqrt{a_n^2+b_n^2}, \phi_n=\mathrm{arctg} \frac{b_n}{a_n}$$

$$a_n \cos(\omega_n t) + b_n \sin(\omega_n t) =$$

$$\sqrt{a_n^2 + b_n^2} \left(\frac{a_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} \cos(\omega_n t) + \frac{b_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} \sin(\omega_n t) \right) =$$

$$c_n \left(\cos(\varphi_n) \cos(\omega_n t) + \sin(\varphi_n) \sin(\omega_n t) \right)$$

Экспоненциальный ряд Фурье

$$v(t)=\sum_{n=-\infty}^{+\infty} oldsymbol{\mathbb{Q}}_n e^{j\omega_n t}$$
 , где $\omega_n=n\omega_1=2\pi n/T$

$$e^{j\omega t} = \cos(\omega t) + j\sin(\omega t)$$
 — формула Эйлера

$$\cos(\omega t) = \frac{e^{j\omega t} + e^{-j\omega t}}{2}, \sin(\omega t) = \frac{e^{j\omega t} - e^{-j\omega t}}{2j}$$

$$\overline{e^{j\omega_n t}ig(e^{j\omega_m t}ig)^*}=\overline{e^{j(\omega_n-\omega_m)t}}=igg\{rac{1,$$
 при $\omega_n=\omega_m}{0,$ при $\omega_n
eq\omega_m$

$$v(t) = \frac{c_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{c_n}{2} \left(e^{j(\omega_n t - \varphi_n)} + e^{-j(\omega_n t - \varphi_n)} \right)$$

$$v(t)=rac{1}{2}\sum_{n=-\infty}^{+\infty}c_{n}e^{j(\omega_{n}t-arphi_{n})}$$
, где $c_{n}=c_{-n},\omega_{n}=-\omega_{-n},\quad arphi_{n}=-arphi_{-n}$

$$v(t)=\sum_{n=-\infty}^{+\infty}rac{1}{2}e^{j\omega_n t}$$
, где $rac{1}{2}c_n e^{-jarphi_n}=rac{1}{2}(a_n-jb_n)$

$$\overline{v^2} = \sum_{n=0}^{+\infty} \left| \vec{\mathbf{W}}_n \right|^2$$
 —мощность периодического сигнала

АКФ периодического сигнала, представленного в виде экспоненциального ряда:

$$\varphi(\tau) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \mathbb{Z}_n e^{j\omega_n t} \left(\sum_{m=-\infty}^{\infty} \mathbb{Z}_m e^{j\omega_m (t-\tau)} \right)^* = \sum_{n,m=-\infty}^{\infty} \mathbb{Z}_n \mathbb{Z}_m^* e^{j(\omega_n - \omega_m)t} e^{j\omega_m \tau}$$

$$\varphi(\tau) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left| \mathbf{A}_n \right|^2 e^{j\omega_m \tau} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \Phi_n e^{j\omega_m \tau}$$

$$\varphi(au) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \Phi_n e^{j\omega_m au}$$
 —ряд Фурье для АКФ сигнала, где

$$\Phi_n = \overline{\varphi(\tau)e^{-j\omega_n\tau}} = \left| \mathbf{A}_n \right|^2$$

Коэффициент Φ_n ряда Фурье для АКФ сигнала v(t) равен средней мощности n-ой экспоненциальной гармоники сигнала

Интеграл Фурье для импульсного сигнала

$$v(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left(\frac{\omega_1}{2\pi} \int_{-T/2}^{T/2} v(t) e^{-j\omega_n t} dt \right) e^{j\omega_n t}, \frac{\omega_1}{2\pi} = \frac{1}{T}$$
 $v(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \left(\int_{-\infty}^{+\infty} v(t) e^{-j\omega_n t} dt \right) e^{j\omega_n t} \frac{d\omega}{2\pi} = \int_{-\infty}^{+\infty} I^{\boxtimes}(\omega) e^{j\omega_n t} \frac{d\omega}{2\pi},$ где $I^{\boxtimes}(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) e^{-j\omega_n t} dt$ — спектр сигнала

Спектр импульсного сигнала непрерывен, причем составляющая на частоте ω имеет амплитуду:

$$\sqrt[M]{(\omega)} \frac{d\omega}{2\pi}$$

АКФ импульсного сигнала:

$$\begin{split} \psi(\omega) &= \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \sqrt[4]{\tau} (\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau, \quad \sqrt[4]{\tau} (\tau) = \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \psi(\omega) e^{j\omega\tau} \, \frac{d\omega}{2\pi}, \quad \psi(\omega) = \left| I^{\mathbb{N}}(\omega) \right|^2 \\ \sqrt[4]{\tau} (\tau) &= \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \sqrt[4]{\tau} (\tau) \sqrt[4]{\tau} (\tau - \tau) dt = \\ \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\omega_1}{2\pi} V^{\mathbb{N}}(\omega_1) e^{j\omega_1 t} \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\omega_2}{2\pi} V^{\mathbb{N}^*}(\omega_2) e^{-j\omega_2(t-\tau)} dt = \\ \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\omega_1}{2\pi} V^{\mathbb{N}}(\omega_1) \int\limits_{-\infty}^{+\infty} d\omega_2 V^{\mathbb{N}^*}(\omega_2) e^{j\omega_2 \tau} \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{2\pi} e^{j(\omega_1 - \omega_2)t} = \\ \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\omega_1}{2\pi} V^{\mathbb{N}}(\omega_1) \int\limits_{-\infty}^{+\infty} d\omega_2 V^{\mathbb{N}^*}(\omega_2) e^{j\omega_2 \tau} \delta(\omega_1 - \omega_2) = \int\limits_{-\infty}^{+\infty} |V^{\mathbb{N}}(\omega)|^2 e^{j\omega\tau} \, \frac{d\omega}{2\pi} \\ \int\limits_{-\infty}^{+\infty} v^2(t) dt = \int\limits_{-\infty}^{+\infty} |V^{\mathbb{N}}(\omega)|^2 \, \frac{d\omega}{2\pi} \quad \text{— энергия импульсного сигнала} \end{split}$$

Представим сигнал v(t) через четную и нечетную составляющие и подставим в формулу для преобразования Фурье:

$$\mathbb{P}(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} (v_e(t) + v_o(t)) e^{-j\omega t} dt =$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} (v_e(t) + v_o(t)) (\cos \omega t - j \sin \omega t) dt =$$

$$2 \int_{0}^{+\infty} v_e(t) \cos \omega t dt - j 2 \int_{0}^{+\infty} v_o(t) \sin \omega t dt$$

$$\mathbb{P}(\omega) = \mathbb{P}^*(-\omega)$$

Связь ряда Фурье и преобразования Фурье

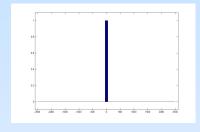
Выберем из периодического сигнала k=2m+1 периодов:

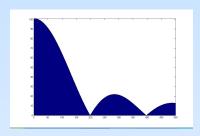
$$V_1^{\mathbb{Z}}(\omega) = \int\limits_{-T/2}^{+T/2} v(t)e^{-j\omega t}dt$$
 — спектр одного импульса;

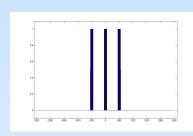
$$\int_{nT-T/2}^{nT+T/2} v(t)e^{-j\omega t}dt = \int_{-T/2}^{+T/2} v(t)e^{-j\omega(t+nT)}dt = e^{-j\omega nT}V_1^{(n)}(\omega);$$

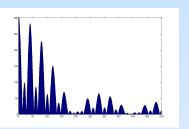
$$V_{k}^{\mathbb{N}}(\omega) = \int_{-kT/2}^{+kT/2} v(t)e^{-j\omega t}dt = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\sum_{n=-m}^{m} e^{-jn\omega T} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega)\frac{e^{jm\omega T} - e^{-j(m+1)\omega T}}{1 - e^{-j(m+1)\omega T}}$$

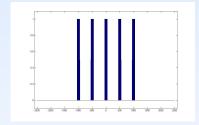
$$V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega) \frac{e^{j\frac{2m+1}{2}\omega T} - e^{-j\frac{2m+1}{2}\omega T}}{e^{j\omega T/2} - e^{-j\omega T/2}} = V_{1}^{\mathbb{N}}(\omega) \frac{\sin(k\omega T/2)}{\sin(\omega T/2)}$$

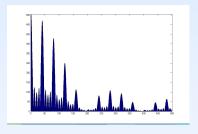


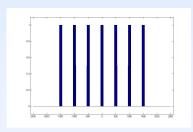


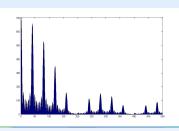












Резюме

- •3 типа сигналов. Энергия, мощность, интеграл, среднее значение сигнала
- •Разложение на составляющие
- •Корреляционная функция. АКФ. Корреляционные коэффициенты
- •Свертка
- •Ряд и преобразование Фурье