



Преобразование Фурье

Пусть $f(t)$ – **периодическая** интегрируемая функция с периодом $T = 2\pi/\omega_0$

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{n=\infty} (a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \sin(n\omega_0 t)),$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt, \quad a_0 = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin(n\omega_0 t) dt.$$

Можно иначе:

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{n=\infty} c_n \sin(n\omega_0 t + \phi_n),$$

$$c_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}, \quad \operatorname{tg} \phi_n = \frac{a_n}{b_n}.$$

Непрерывное преобразование Фурье (интеграл Фурье)



$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{n=\infty} \tilde{C}_n e^{in\omega_0 t} \frac{\Delta\omega}{\omega_0} \quad \Delta\omega = \omega_0 = \frac{2\pi}{T}$$

$$\lim_{T \rightarrow \infty} f(t) = \lim_{T \rightarrow \infty} \sum_{n=-\infty}^{n=\infty} T \tilde{C}_n e^{in\omega_0 t} \frac{\Delta\omega}{2\pi} = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}$$

$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi},$$

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt.$$

Свойства рядов и интегралов Фурье:



$$f_1(t) + f_2(t) + f_3(t) \Leftrightarrow F_1(\omega) + F_2(\omega) + F_3(\omega),$$

$$\alpha f(t) \Leftrightarrow \alpha F(\omega), \quad \alpha - const$$

$$\frac{df(t)}{dt} \Leftrightarrow i\omega \times F(\omega),$$

$$\int f(t) dt \Leftrightarrow \frac{F(\omega)}{i\omega}.$$

Свойства рядов и интегралов Фурье:



$$f(\beta t) \Leftrightarrow \frac{1}{\beta} F\left(\frac{\omega}{\beta}\right), \quad \beta - const$$

$$f(t - \tau) \Leftrightarrow F(\omega)e^{-i\omega\tau}, \quad \tau - const$$

$$W = \int_{-\infty}^{\infty} f^2(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 \frac{d\omega}{2\pi},$$

$$f(t) = g(t)\cos(\omega_0 t) \Leftrightarrow F(\omega) = \frac{G(\omega - \omega_0)}{2} + \frac{G(\omega + \omega_0)}{2}$$



Докажем:
$$\frac{df(t)}{dt} \Leftrightarrow i\omega \times F(\omega),$$

$$\partial_t f(t) = \partial_t \int F(\omega) e^{i\omega t} d\omega = \int [i\omega F(\omega)] e^{i\omega t} d\omega.$$

Докажем:
$$f(\beta t) \Leftrightarrow F_\beta(\omega) = \frac{1}{\beta} F\left(\frac{\omega}{\beta}\right),$$

$$\beta - const$$

$$F_\beta(\omega) = \int f(\beta t) e^{-i\omega t} dt =$$
$$= \int f(\beta t) e^{-i(\omega/\beta)\beta t} \frac{d(\beta t)}{\beta} = \frac{1}{\beta} F\left(\frac{\omega}{\beta}\right),$$



Докажем: $f(t - \tau) \Leftrightarrow F(\omega)e^{-i\omega\tau}$, $\tau - const$

$$F_{\tau}(\omega) = \int f(t - \tau) e^{-i\omega t} dt = \int f(y) e^{-i\omega y} e^{-i\omega\tau} dy = F(\omega) e^{-i\omega\tau}$$

Докажем:

$$f(t) = g(t)\cos(\omega_0 t) \Leftrightarrow F(\omega) = \frac{G(\omega - \omega_0)}{2} + \frac{G(\omega + \omega_0)}{2}$$

$$\begin{aligned} f(t) = g(t)\cos(\omega_0 t) \quad F(\omega) &= 2 \int g(t)(e^{i\omega_0 t} + e^{-i\omega_0 t})e^{-i\omega t} dt(\omega) \\ &= \int g(t)(e^{-i(\omega - \omega_0)t} + e^{-i(\omega + \omega_0)t}) dt \\ &= \frac{G(\omega - \omega_0)}{2} + \frac{G(\omega + \omega_0)}{2} \end{aligned}$$



$$\text{Докажем: } W = \int_{-\infty}^{\infty} f^2(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 \frac{d\omega}{2\pi}$$

(равенство Парсеваля)

$$\begin{aligned} W &= \int \int \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} F^*(\omega') e^{-i\omega' t} \frac{d\omega d\omega'}{(2\pi)^2} dt = \\ &= \int \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) F^*(\omega') 2\pi \delta(\omega - \omega') \frac{d\omega d\omega'}{(2\pi)^2} = \end{aligned}$$

$$= \boxed{\int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 \frac{d\omega}{2\pi}}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha x} dx = 2\pi \delta(\alpha).$$

- Интегральное определение дельта-функции



Можно и по-другому:

$$W = \int_{-\infty}^{\infty} f^2(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 \frac{d\omega}{2\pi}$$

$$W = \int \int_{-\infty}^{\infty} f(t) F(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi} dt$$

Учтем: $\int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\omega t} dt = F^*(\omega),$

$$W = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) F^*(\omega) \frac{d\omega}{2\pi} =$$

$$= \boxed{\int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 \frac{d\omega}{2\pi}}$$

Метод комплексных амплитуд



Пусть в цепи действуют источники (напряжения или тока) на одной частоте $e_n = E_n \cos(\omega t + \phi_{En}), i_n = I_n \cos(\omega t + \phi_{In})$. Тогда *установившиеся* токи и напряжения будут иметь ту же частоту, но разные амплитуды и фазы.

Напоминание из ТФКП:

$$Z = a + ib = \sqrt{a^2 + b^2} e^{i\varphi},$$
$$\varphi = \arg(Z) = \operatorname{arctg} \left(\frac{b}{a} \right)$$

$$e^{ix} = \cos x + i \sin x \quad - \text{Теорема Эйлера}$$

Метод комплексных амплитуд



Представим напряжение в виде:

$$\tilde{A} = |A|e^{i\phi} \quad \text{- комплексная амплитуда}$$

$$U(t) = |A|\cos(\omega t + \phi) = \Re(|A|e^{i(\omega t + \phi)}) = \Re(|A|e^{i\phi} e^{i\omega t}) = \Re(\tilde{A}e^{i\omega t})$$

Что бы найти отклик линейной системы на гармонический сигнал, достаточно найти, как изменяется его комплексная амплитуда!



Будем считать: $\tilde{A} \equiv |A|e^{i\phi}$

Используем принцип суперпозиции:

$$f(t) = A\cos(\omega t + \phi) \quad \rightarrow \quad f(t) = \Re(\tilde{A}e^{i\omega t}),$$

$$\frac{df(t)}{dt} = -\omega A\sin(\omega t + \phi) \quad \rightarrow \quad \frac{df(t)}{dt} = \Re(i\omega\tilde{A}e^{i\omega t})$$

$$\int f(t) dt = \frac{A}{\omega}\sin(\omega t + \phi) \quad \rightarrow \quad \int f(t) dt = \Re\left(\frac{\tilde{A}}{i\omega}e^{i\omega t}\right)$$



Любой сложный сигнал можно разложить по гармоническим (в спектр), найти изменение комплексной амплитуды каждой спектральной компоненты, а затем просуммировать:

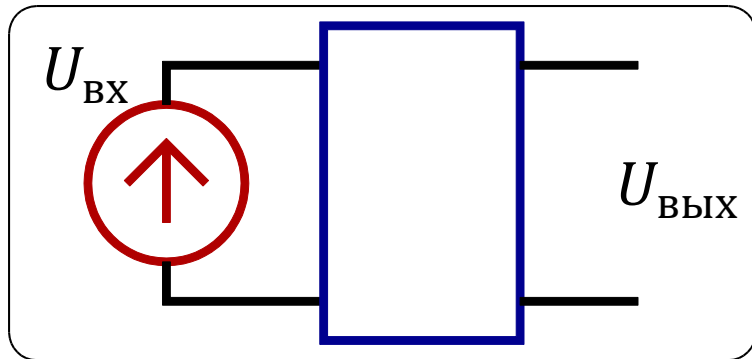
$$U_{\text{ВХ}}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{U}_{\text{ВХ}}(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi},$$

$$\tilde{U}_{\text{ВХ}}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} U_{\text{ВХ}}(t) e^{-i\omega t} dt$$

$$U_{\text{ВЫХ}}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{U}_{\text{ВЫХ}}(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}.$$



Характеристики линейных цепей



Примем, что генератор напряжения $U_{ВХ}$ имеет нулевое внутреннее сопротивление.

Нас интересует связь между $U_{ВХ}$ и $U_{ВЫХ}$.



Разложение по гармоническим составляющим

Представим:

$$U_{\text{ВХ}}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{U}_{\text{ВХ}}(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi},$$

$$U_{\text{ВЫХ}}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{U}_{\text{ВЫХ}}(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}$$

Коэффициент передачи: $K(\omega) = \frac{\tilde{U}_{\text{ВЫХ}}(\omega)}{\tilde{U}_{\text{ВХ}}(\omega)}$

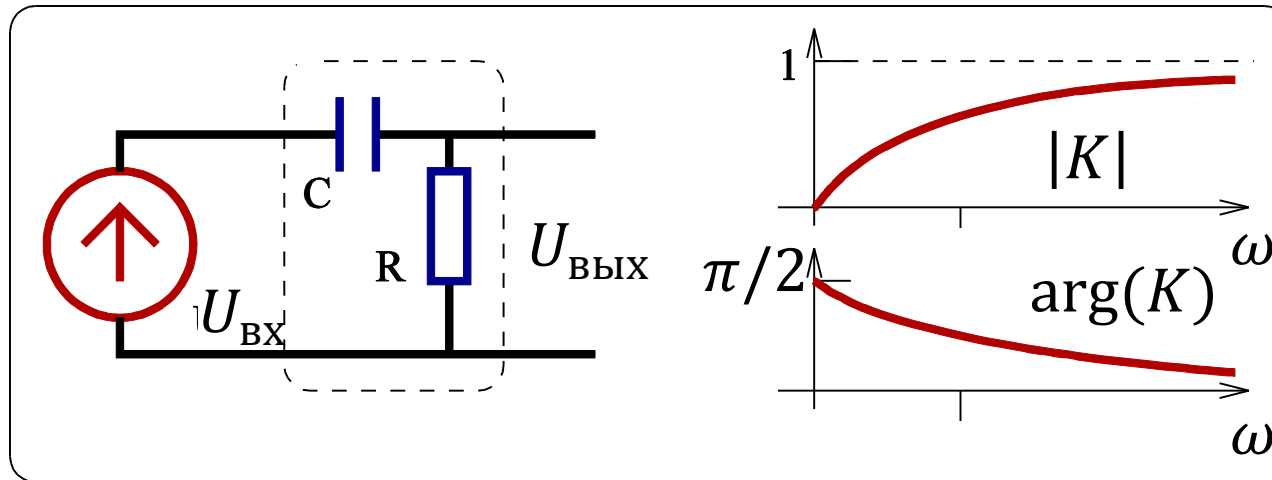
- комплексная величина

$|K(\omega)|$ - **АЧХ** (амплитудно-частотная характеристика),

$\arg K(\omega)$ - **ФЧХ** (фазово-частотная характеристика).



Пример: RC цепочка



$$K(\omega) = \frac{IR}{I\left(R + \frac{1}{i\omega C}\right)} = \frac{i\omega RC}{1 + i\omega RC}$$

$$|K(\omega)| = \frac{\omega RC}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}}$$

$$\arg K(\omega) = \frac{\pi}{2} - \arctg(\omega RC)$$



Разложение по гармоническим составляющим

1 Шаг: находим спектр **ВХОДНОГО** сигнала:

$$\tilde{U}_{\text{ВХ}}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} U_{\text{ВХ}}(t) e^{i\omega t} dt$$

2 Шаг: зная коэффициент передачи, находим спектр сигнала на **ВЫХОДЕ**:

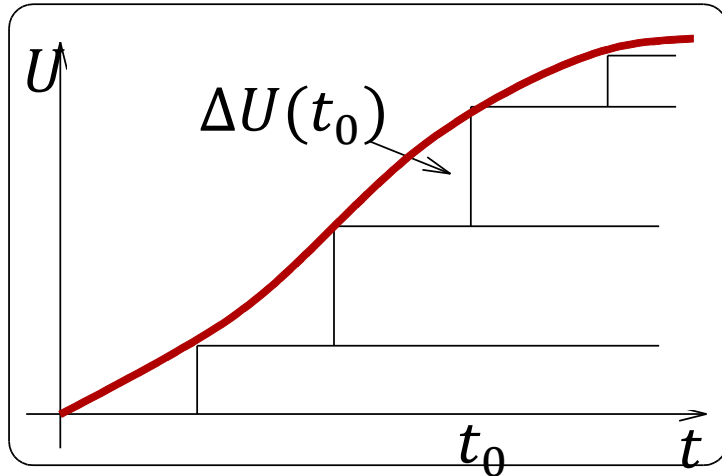
$$\tilde{U}_{\text{ВЫХ}}(\omega) = \tilde{U}_{\text{ВХ}}(\omega) K(\omega)$$

3 Шаг: находим выходной **сигнал**:

$$U_{\text{ВЫХ}}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{U}_{\text{ВЫХ}}(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}$$



Разложение по ступенчатым функциям



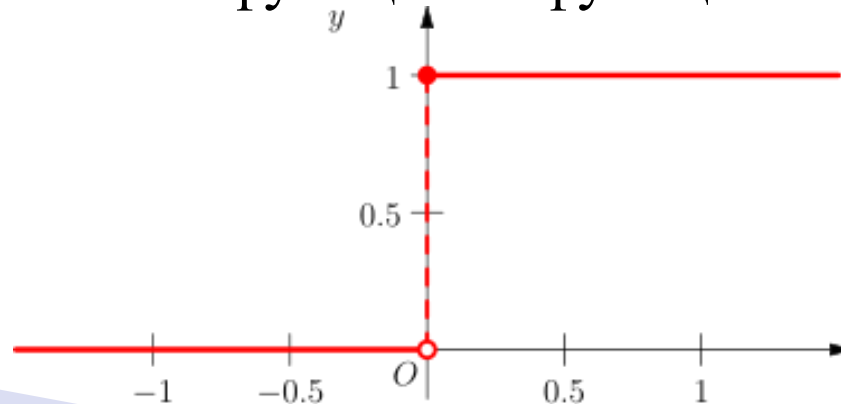
$$\Delta U(t_0) = U'(t) dt \times H(t - t_0)$$

$$\tilde{U}_{\text{ВХ}}(t) = \partial_t U_{\text{ВХ}}(t)$$

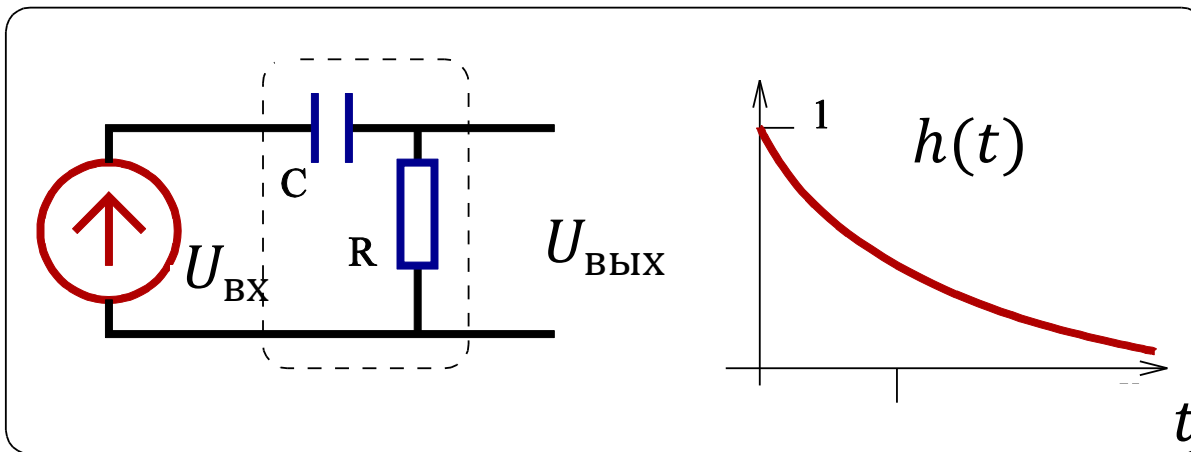
$$U_{\text{ВХ}}(t) = \int_{-\infty}^t \tilde{U}_{\text{ВХ}}(\tau) H(t - \tau) d\tau,$$

Производная от сигнала, взятая в разные моменты времени, играет роль коэффициентов Фурье при разложении по ступенчатым функциям -функциям

Хевисайда:



Пример: опять RC - цепочка



$$U_{\text{ВХ}}(t) = RI(t) + \int_{-\infty}^t \frac{I(\tau)}{C} d\tau = R \frac{dQ(t)}{dt} + \frac{Q(t)}{C}$$

$$Q(t) = \int_{-\infty}^t \frac{U_{\text{ВХ}}(\tau)}{R} e^{-(t-\tau)/RC} d\tau$$

$$Q(t) = CU_0 \left(1 - e^{-\frac{t}{RC}}\right) H(t)$$

$$U_{\text{ВХ}}(\tau) = U_0 H(\tau) \rightarrow$$

$$U_{\text{ВЫХ}} = RI(t) = R \frac{dQ(t)}{dt} = U_0 e^{-t/RC} H(t)$$

Разложение по δ -функциям



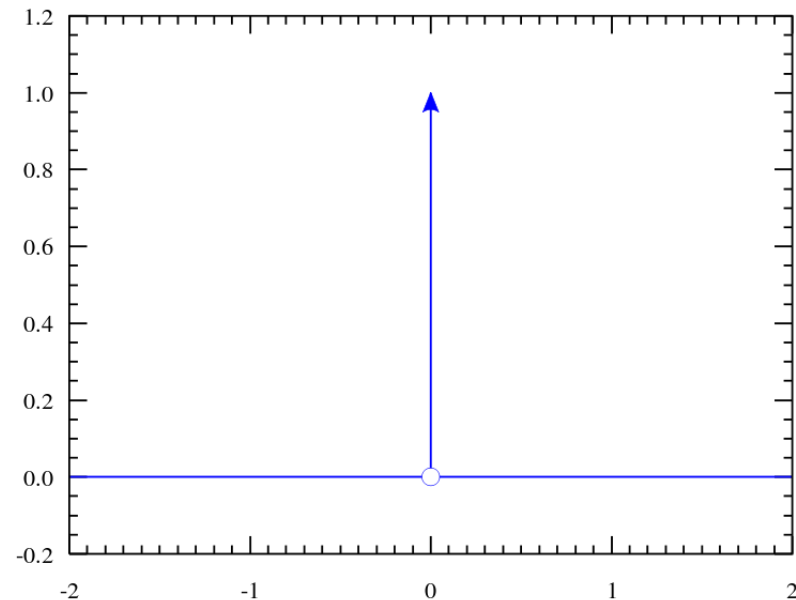
$$U_{\text{ВХ}}(t) = \int_{-\infty}^t \check{U}_{\text{ВХ}}(\tau) \delta(t - \tau) d\tau, \quad \boxed{\check{U}_{\text{ВХ}}(\tau) = U_{\text{ВХ}}(\tau)}$$

$$U_{\text{ВЫХ}}(t) = \int_{-\infty}^t \check{U}_{\text{ВХ}}(\tau) g(t - \tau) d\tau.$$

Импульсная характеристика $g(t)$ --- отклик на δ -функцию

Связь g и h :

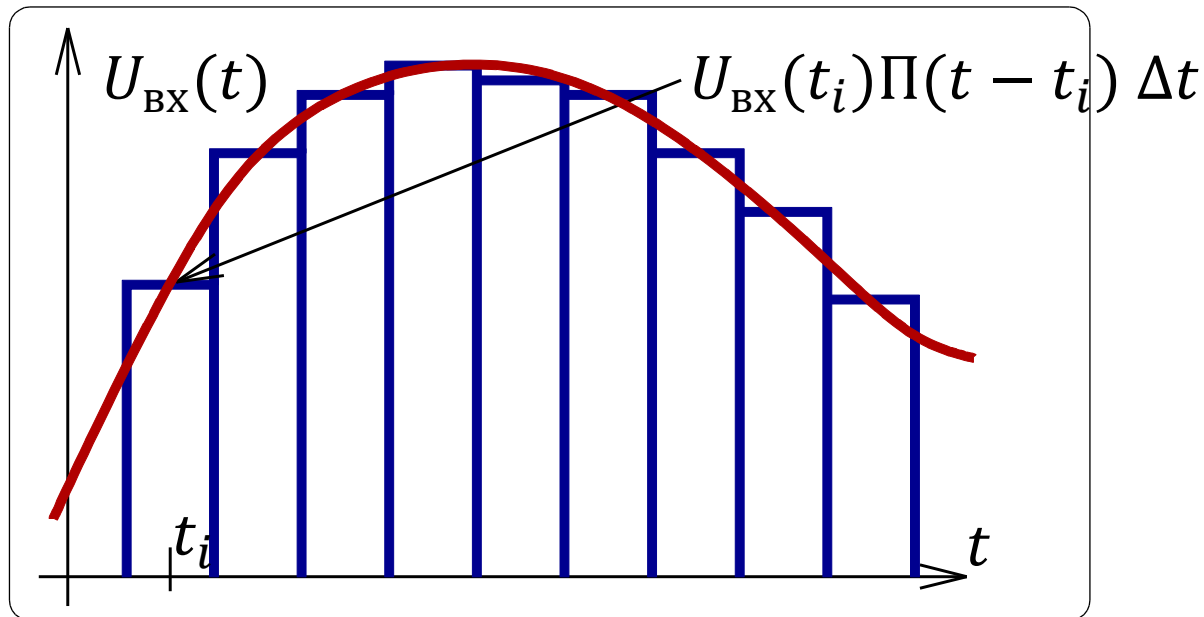
$$\frac{dH(\tau)}{d\tau} = \delta(\tau), \quad \Rightarrow \quad g(\tau) = \frac{dh(\tau)}{d\tau}$$





Коэффициенты Фурье $\check{U}_{\text{ВХ}}$ при разложении по δ -функциям:

$$\check{U}_{\text{ВХ}}(t) = U_{\text{ВХ}}(t)$$



$$U_{\text{ВХ}} \cong \sum_i U_{\text{ВХ}}(t_i) \Pi(t - t_i) \Delta t \Rightarrow \int_{-\infty}^t U_{\text{ВХ}}(\tau) \delta(t - \tau) d\tau$$



Представления δ -функции

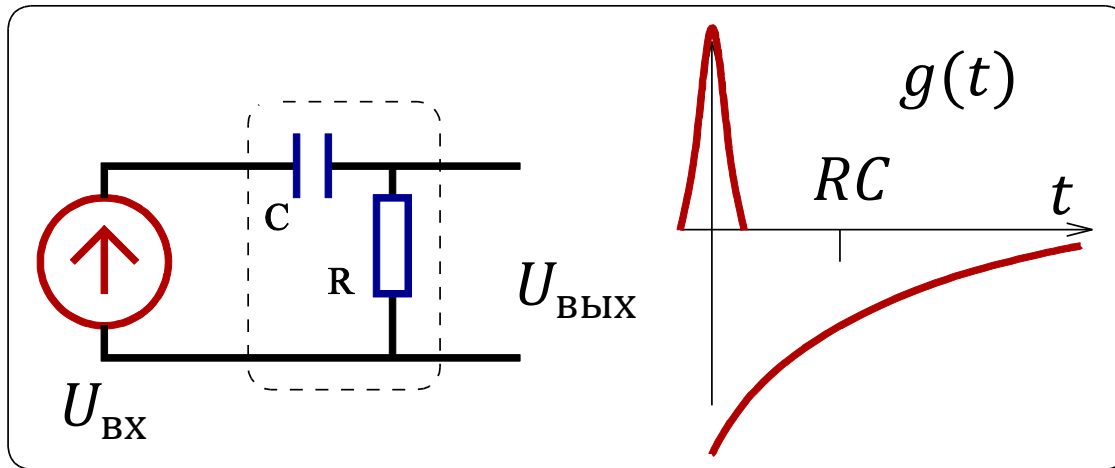
$$\Pi_{\Delta}(t) = \begin{cases} 1/\Delta & \text{если } |t| \leq \Delta/2, \\ 0 & \text{если } |t| > \Delta/2 \end{cases} \quad \int_{-\infty}^{\infty} \Pi_{\Delta}(t) dt = 1$$

$$D(t, \alpha) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\alpha^2}} \exp\left(\frac{-t^2}{2\alpha^2}\right),$$
$$\int_{-\infty}^{\infty} D(t, \alpha) dt = 1,$$

$$\delta(t) = \lim_{\Delta \rightarrow 0} \Pi_{\Delta}(t) = \lim_{\alpha \rightarrow 0} D(t, \alpha)$$



Пример: и снова RC



Подставим: $U_{\text{ВХ}}(t) = \delta(t)$

$$Q(t) = \int_{-\infty}^t \frac{U_{\text{ВХ}}(\tau)}{R} e^{-(t-\tau)/RC} d\tau ,$$

$$U_{\text{ВЫХ}}(t) \equiv R \frac{dQ(t)}{dt} = U_{\text{ВХ}}(t) - \int_{-\infty}^t U_{\text{ВХ}}(\tau) e^{-(t-\tau)/RC} \frac{d\tau}{RC} ,$$

$$g(t) = \delta(t) - \frac{H(t)}{RC} e^{-t/RC} .$$



Связь функций: $K(\omega)$, $h(t)$, $g(t)$

$$K(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} g(t) e^{-i\omega t} dt,$$

$$g(t) = \int_{-\infty}^{\infty} K(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi},$$

$$h(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{K(\omega)}{i\omega + \varepsilon} e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}, \quad \varepsilon \rightarrow 0,$$

$$g(t) = \frac{dh(t)}{dt}.$$



$$K(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} g(t) e^{-i\omega t} dt \quad - \text{ВЫВЕДЕМ}$$

$$U_{\text{ВХ}}(t) = \delta(t) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}, \quad \text{т. е. } U_{\text{ВХ}}(\omega) = 1$$

$$U_{\text{ВЫХ}}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} K(\omega) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} \delta(\tau) g(t - \tau) d\tau = g(t).$$



$$h(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{K(\omega)}{i\omega + \varepsilon} e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}, \quad \varepsilon \rightarrow 0, \quad - \text{ВЫВЕДЕМ}$$

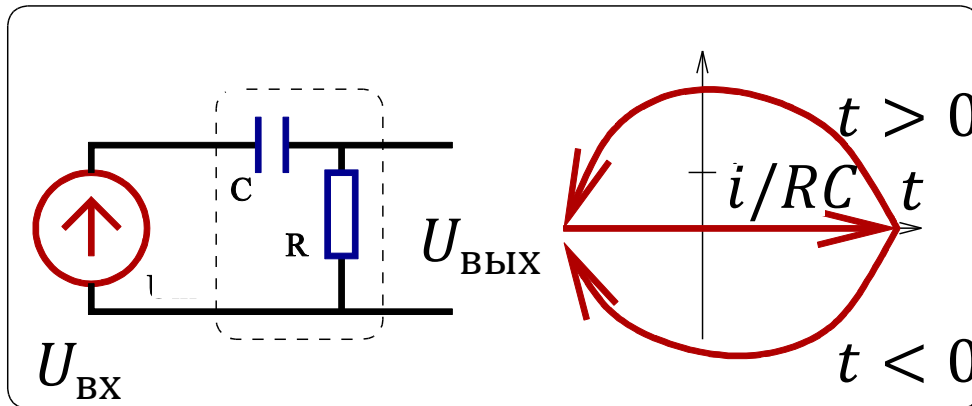
$$U_{\text{ВХ}} = H(t) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} e^{-\varepsilon t}, \quad t > 0,$$

$$H(\omega) = \int_0^{\infty} e^{-(i\omega + \varepsilon)\tau} d\tau = \frac{1}{i\omega + \varepsilon} = U_{\text{ВХ}}(\omega),$$

$$U_{\text{ВЫХ}} = \int \frac{K(\omega)}{i\omega + \varepsilon} e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi} = h(t)$$



Пример: RC (а что же еще?) – найдем $h(t)$

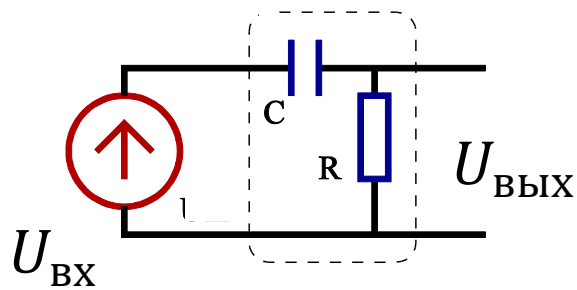


$$K(\omega) = \frac{i\omega RC}{1 + i\omega RC}$$

$$\begin{aligned} h(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{i\omega t}}{i\omega + \varepsilon} \frac{i\omega RC}{(1 + i\omega RC)} \frac{d\omega}{2\pi} = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{RC e^{i\omega t}}{(1 + i\omega RC)} \frac{d\omega}{2\pi} = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{i\omega t}}{i(\omega - i/RC)} \frac{d\omega}{2\pi} = \\ &= 2\pi i \text{ Выч}(\omega = i/RC) = H(t) e^{-t/RC}. \end{aligned}$$



Пример: (все тот же) - найдем $g(t)$



$$K(\omega) = \frac{i\omega RC}{1 + i\omega RC}$$
$$= 1 - \frac{1}{1 + i\omega RC},$$

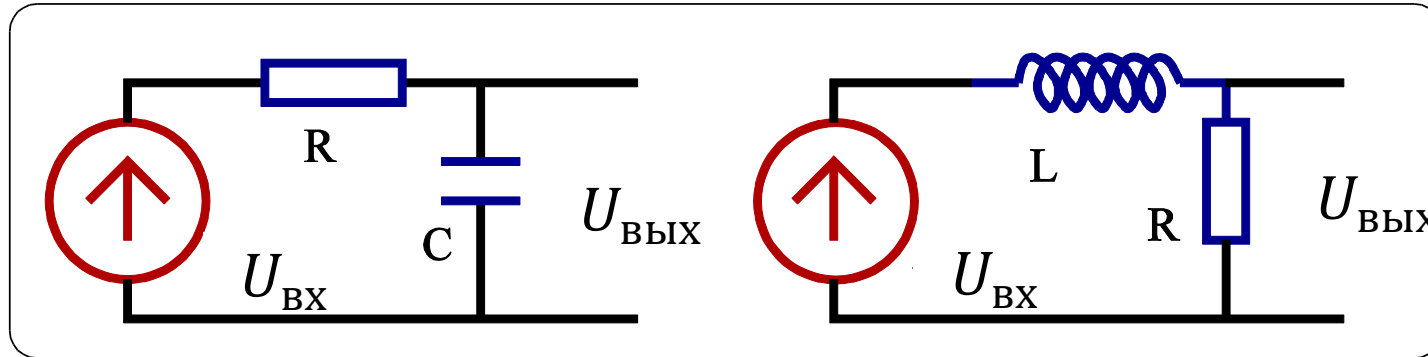
$$g(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{1 + i\omega RC} \right) e^{i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi} =$$
$$= \delta(t) - \frac{H(t)}{RC} e^{-t/RC},$$

Или:

$$g(t) = \frac{dh(t)}{dt} = \delta(t) - \frac{H(t)}{RC} e^{-t/RC}.$$



Другие примеры:



$$K_{RC}(\omega) = \frac{1}{1 + i\omega RC},$$

$$K_{LR}(\omega) = \frac{1}{1 + i\omega L/R},$$

$$K(\omega) = \frac{1}{1 + i\omega\tau^*},$$

$$\tau^* = RC = \frac{L}{R},$$

τ^* --- время релаксации (постоянная времени) цепочки



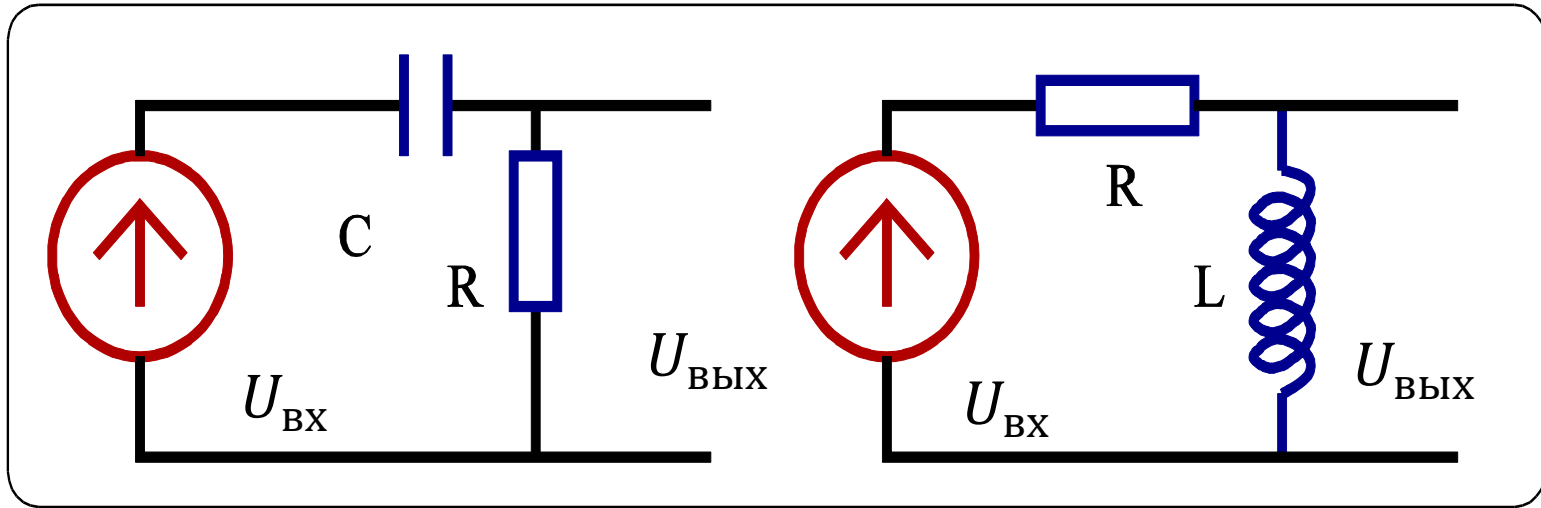
Переходная и импульсная характеристики

$$\begin{aligned} h(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{i\omega t}}{(i\omega + \varepsilon)(1 + i\omega\tau^*)} \frac{d\omega}{2\pi} = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega t} \left(\frac{1}{i(\omega - i\varepsilon)} - \frac{1}{i(\omega - i/\tau^*)} \right) \frac{d\omega}{2\pi} = \\ &= H(t)(1 - e^{-t/\tau^*}), \end{aligned}$$

$$g(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{i\omega t}}{1 + i\omega\tau^*} \frac{d\omega}{2\pi} = \frac{H(t)}{\tau^*} e^{-t/\tau^*},$$

$$\begin{aligned} g(t) &= \frac{dh(t)}{dt} = \\ &= \underbrace{\frac{dH(t)}{dt}}_{\delta(t)} \underbrace{(1 - e^{-t/\tau^*})}_{=0 \text{ при } t=0} + \frac{H(t)}{\tau^*} e^{-t/\tau^*}. \end{aligned}$$

Дифференцирующие цепочки



$$K(\omega) = \frac{i\omega\tau^*}{1 + i\omega\tau^*}, \quad \tau^* = RC = \frac{L}{R},$$

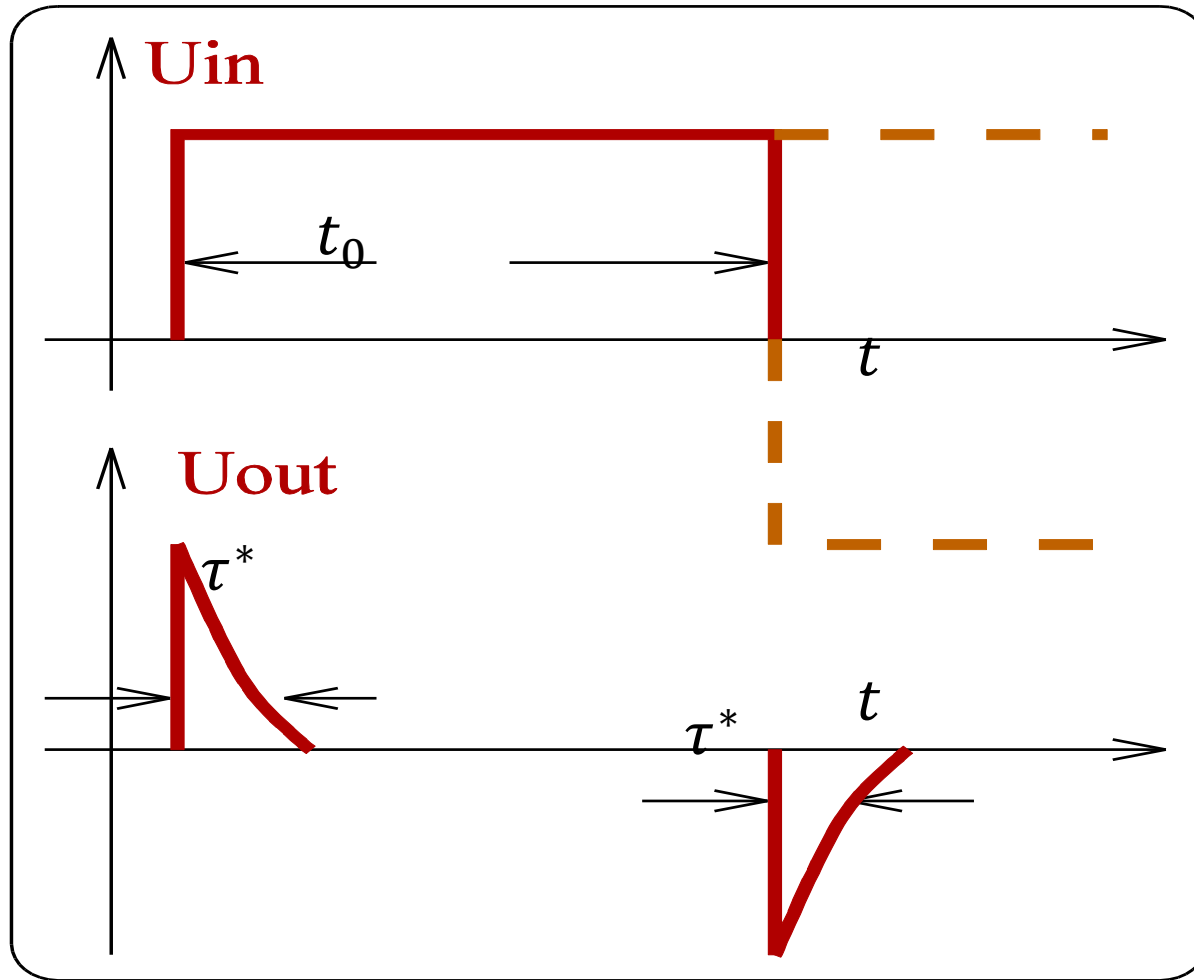
$$h(t) = H(t) e^{-t/\tau^*},$$
$$g(t) = \delta(t) - H(t) e^{-t/\tau^*}.$$

Условие дифференцирования:

$$\omega\tau^* \ll 1, \quad t_{\text{хар}} \gg \tau^*$$

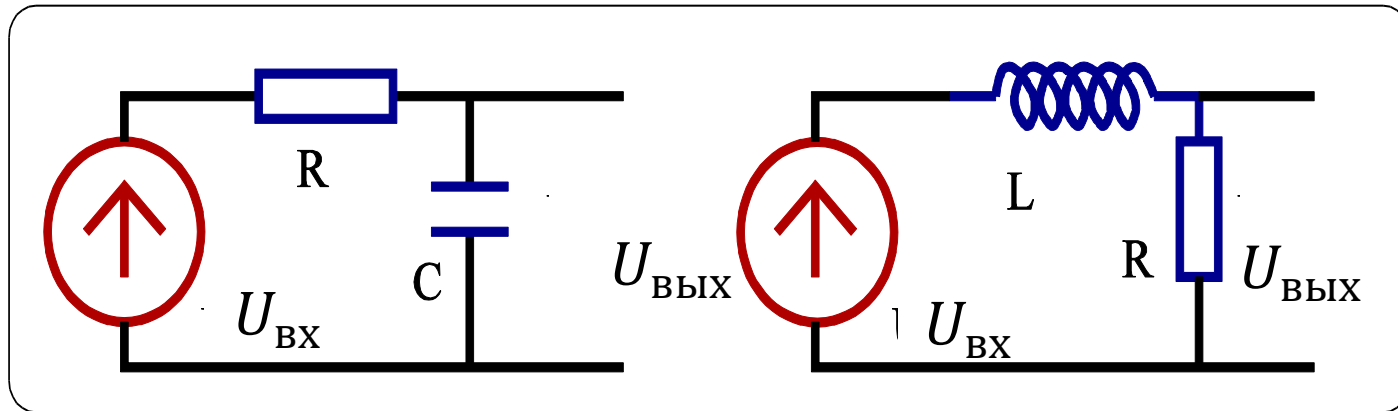


Пример: дифференцирование
прямоугольного импульса:





Интегрирующая цепочка



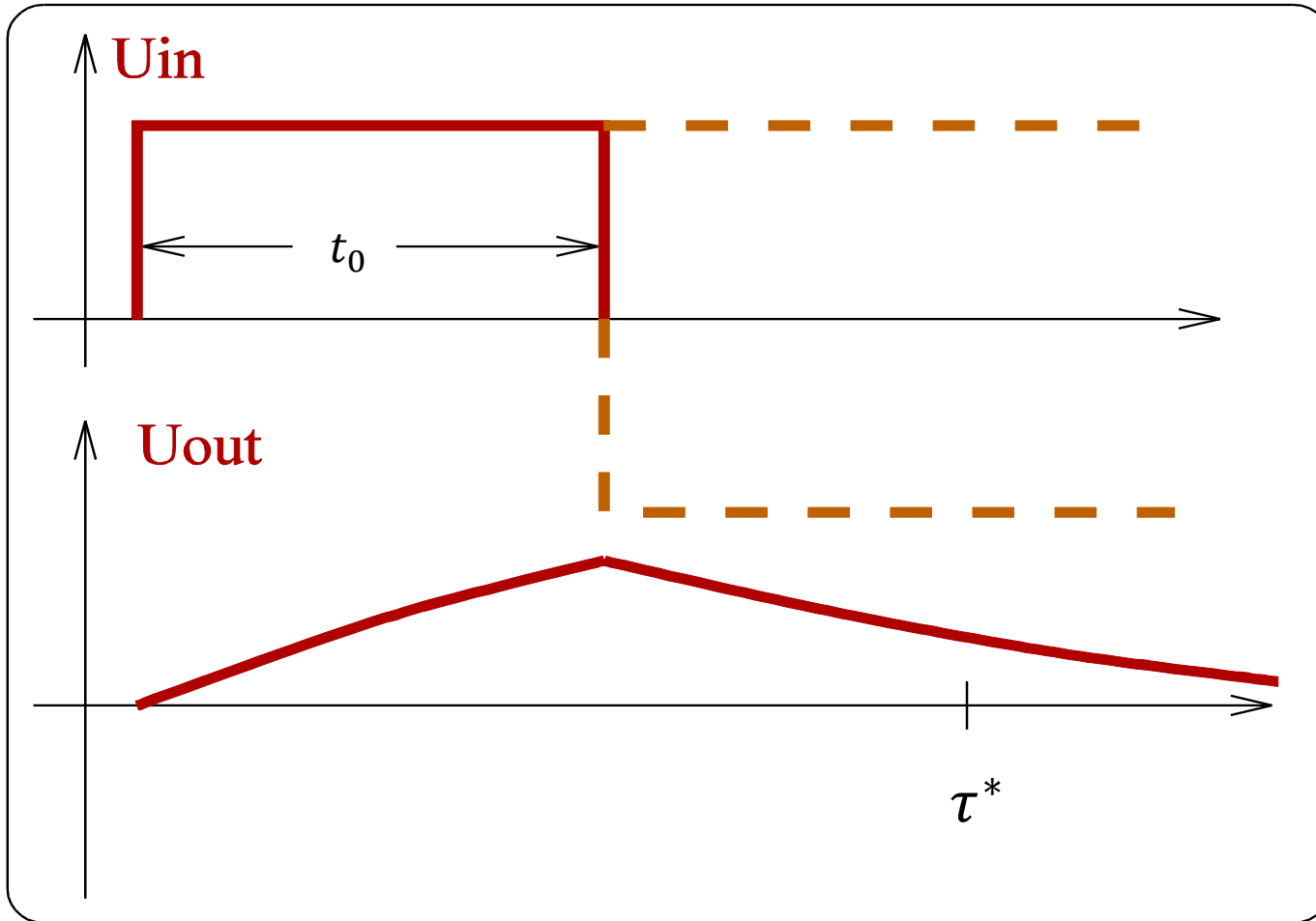
$$K(\omega) = \frac{1}{1 + i\omega\tau^*}, \quad \tau^* = RC = \frac{L}{R},$$
$$h(t) = H(t)(1 - e^{-t/\tau^*}),$$
$$g(t) = \frac{H(t)}{\tau^*} e^{-t/\tau^*}.$$

Условие интегрирования:

$$\omega\tau^* \gg 1 \quad t_{\text{хар}} \ll \tau^*$$



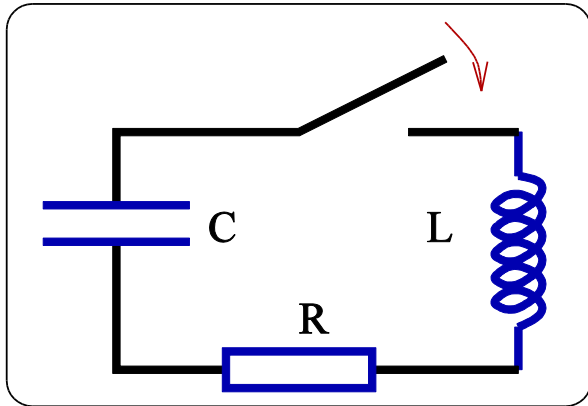
Пример: интегрирование прямоугольного импульса





Внешнее воздействие на линейную систему

Последовательный контур. Свободные колебания



$$\underbrace{L \frac{dI}{dt}}_{U_L} + \underbrace{rI}_{\tilde{U}_r} + \underbrace{\int_{-\infty}^t \frac{I(\tau)}{C} d\tau}_{U_C} = 0,$$

$$\frac{d^2 q}{dt^2} + 2\delta \frac{dq}{dt} + \omega_0^2 q = 0,$$

$$2\delta = \frac{r}{L}, \quad \omega_0^2 = \frac{1}{LC}, \quad q = Ae^{i\omega t},$$

$$(-\omega^2 + 2\delta i\omega + \omega_0^2)Ae^{i\omega t} = 0,$$

$$\begin{aligned} -\omega^2 Ae^{i\omega t} + 2\delta i\omega Ae^{i\omega t} \\ + \omega_0^2 Ae^{i\omega t} = 0 \end{aligned}$$



Характеристическое уравнение:

$$\omega^2 - 2\delta i\omega - \omega_0^2 = 0,$$

$$\omega_{1,2} = i\delta \pm \bar{\omega}_0, \quad \bar{\omega}_0 = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}$$

Решение однородного уравнения
ищем в виде:

$$q(t) = A_1 e^{-\delta t + i\bar{\omega}_0 t} + A_2 e^{-\delta t - i\bar{\omega}_0 t}$$



$$q(t) = A_1 e^{-\delta t + i\bar{\omega}_0 t} + A_2 e^{-\delta t - i\bar{\omega}_0 t},$$

$$\dot{q}(t) = A_1(-\delta + i\bar{\omega}_0) e^{-\delta t + i\bar{\omega}_0 t} + A_2(-\delta - i\bar{\omega}_0) e^{-\delta t - i\bar{\omega}_0 t}$$

Пусть заданы начальные условия:

$$q(0) = CU_0, \quad \Rightarrow \quad A_1 + A_2 = CU_0,$$

$$\dot{q}(0) = 0 \quad \Rightarrow \quad A_1 - A_2 = \frac{\delta CU_0}{i\bar{\omega}_0}.$$

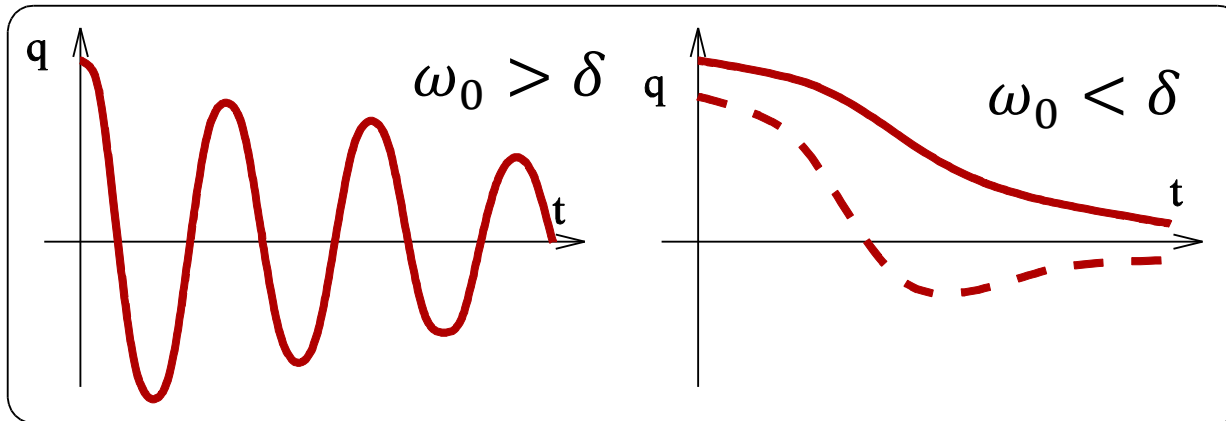
$$q(t) = CU_0 e^{-\delta t} \left(\cos \bar{\omega}_0 t + \frac{\delta}{\bar{\omega}_0} \sin \bar{\omega}_0 t \right)$$



Имеем два случая

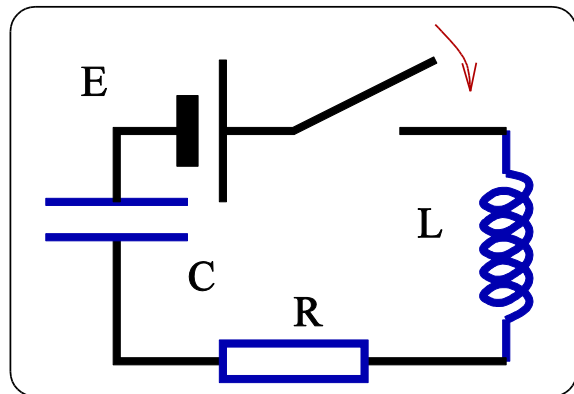
$$q(t) = CU_0 e^{-\delta t} \left(\cos \bar{\omega}_0 t + \frac{\delta}{\tilde{\omega}_0} \sin \bar{\omega}_0 t \right), \quad \delta < \omega_0,$$

$$q(t) = \frac{CU_0 e^{-\delta t}}{|\bar{\omega}_0|} \left((|\bar{\omega}_0| - \delta) e^{-|\bar{\omega}_0| t} + (|\bar{\omega}_0| + \delta) e^{|\bar{\omega}_0| t} \right), \quad \delta > \omega_0$$





Последовательный контур. Переходная характеристика



При $t = 0$ включаем постоянную э.д.с. E (ступенька):

$$\frac{d^2q}{dt^2} + 2\delta \frac{dq}{dt} + \omega_0^2 q = \frac{E}{L},$$
$$q(0) = 0, \quad \left. \frac{dq}{dt} \right|_{t=0} = 0.$$

Пусть $\omega_0 \gg \delta$, E - постоянна.

$$q(t) = A_1 e^{-\delta t + i\bar{\omega}_0 t} + A_2 e^{-\delta t - i\bar{\omega}_0 t} + CE,$$

$$q(0) = 0 \Rightarrow A_1 + A_2 = -CE,$$

$$\dot{q}(0) = 0 \Rightarrow A_2 - A_1 = \frac{\delta CE}{i\bar{\omega}_0}$$

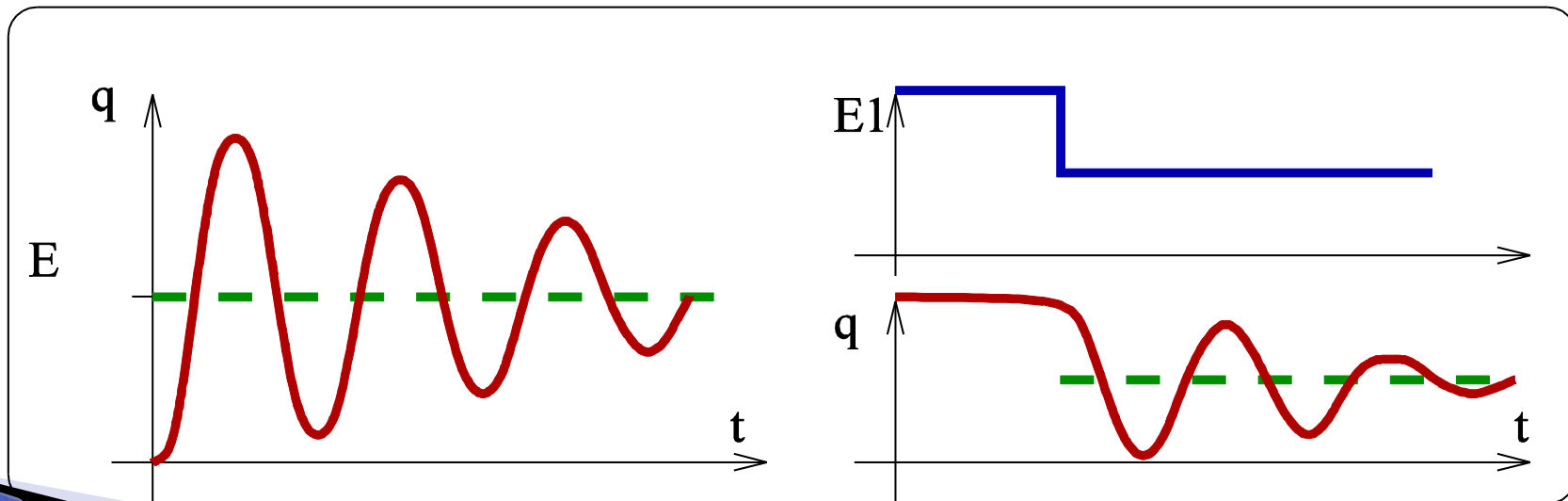


$$q(t) = A_1 e^{-\delta t + i\bar{\omega}_0 t} + A_2 e^{-\delta t - i\bar{\omega}_0 t} + CE$$

$$q(0) = 0 \Rightarrow A_1 + A_2 = -CE, \quad \dot{q}(0) = 0 \Rightarrow A_2 - A_1 = \frac{\delta CE}{i\bar{\omega}_0},$$

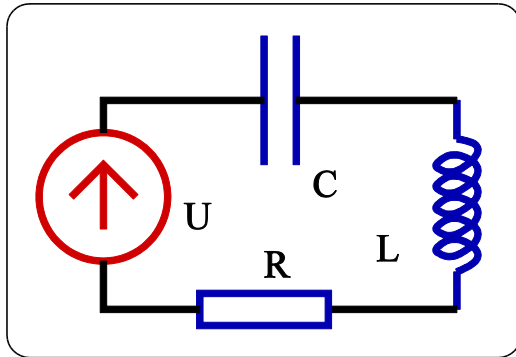
$$q(t) = CE - CE e^{-\delta t} \left(\cos \bar{\omega}_0 t + \frac{\delta}{\bar{\omega}_0} \sin \bar{\omega}_0 t \right), \quad \bar{\omega}_0^2 = \omega_0^2 - \delta^2,$$

$$h(t) \equiv \frac{q(t)}{CE} = 1 - e^{-\delta t} \left(\cos \bar{\omega}_0 t + \frac{\delta}{\bar{\omega}_0} \sin \bar{\omega}_0 t \right)$$





Последовательный контур. Вынужденные колебания

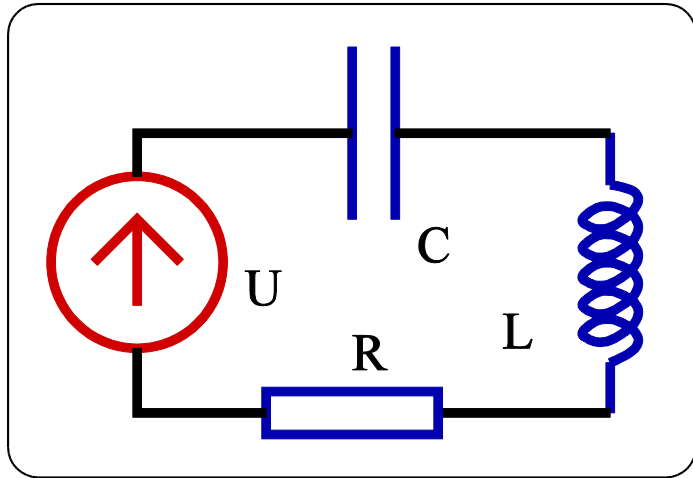


Установившийся режим: $t \gg 1/\delta$

$$\underbrace{L \frac{dI}{dt}}_{U_L} + \underbrace{RI}_{U_R} + \underbrace{\int_{-\infty}^t \frac{I(\tau)}{C} d\tau}_{U_C} = U_g(t)$$

$$A \cos(\omega t + \phi) = \Re[A e^{i\omega t}]$$

$$U_g(t) = U_g e^{i\omega t}, \quad I_L = I_R = I_C = I e^{i\omega t}.$$



$$L \underbrace{\frac{dI}{dt}}_{U_L} + \underbrace{RI}_{U_R} + \underbrace{\int_{-\infty}^t \frac{I(\tau)}{C} d\tau}_{U_C} = U_g(t),$$

$$U_g(t) = U_g e^{i\omega t} \rightarrow$$

$$U_C = \frac{1}{C} \int I_C dt = \frac{1}{i\omega C} I e^{i\omega t},$$

$$U_R = R I e^{i\omega t},$$

$$U_L = \frac{dI_L}{dt} = i\omega L I e^{i\omega t}.$$



Реактивное сопротивление (импеданс):

$$Z_C = \frac{1}{i\omega C}, \quad Z_L = i\omega L,$$

$$U(t) = U_C + U_R + U_C, \quad U_g = IZ(\omega),$$

$$\begin{aligned} Z(\omega) &= \left(\frac{1}{i\omega C} + R + i\omega L \right) = \sqrt{\frac{L}{C}} \left(R \sqrt{\frac{C}{L}} + i \left[\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right] \right) = \\ &= \rho \left(\frac{1}{Q} + i\xi \right). \end{aligned}$$

ρ - характеристическое сопротивление, Q - добротность, ξ - расстройка.

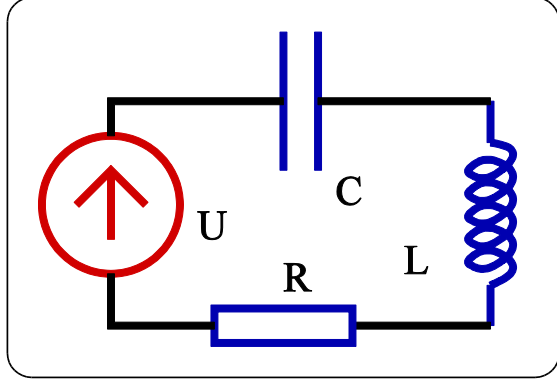


Характеристики колебательного контура (резонатора)

ρ -- характеристическое сопротивление,
 Q -- добротность, ξ – расстройка .

$$Z(\omega) = \sqrt{\frac{L}{C}} \left(R \sqrt{\frac{C}{L}} + i \left[\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right] \right) = \rho \left(\frac{1}{Q} + i\xi \right),$$

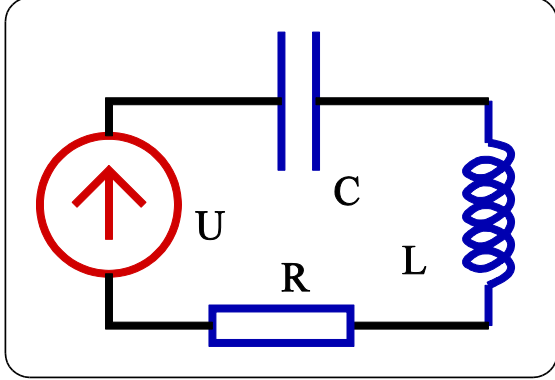
$$\rho = \sqrt{\frac{L}{C}}, \quad Q = \frac{\rho}{R} = \frac{\omega_0}{2\delta}, \quad \xi = \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega}$$



$$I(\omega) = \frac{U_g}{\rho \left(\frac{1}{Q} + i\xi \right)}, \quad U_R = RI, \quad U_L = i\omega L I, \quad U_C = \frac{I}{i\omega C}$$

$$|I(\omega)| = \frac{U_g}{\rho \sqrt{\frac{1}{Q^2} + \xi^2}}, \quad \varphi_I = \arg(I(\omega)) = \arctg(-Q \xi),$$

$$|U_R(\omega)| = \frac{R U_g}{\rho \sqrt{\frac{1}{Q^2} + \xi^2}}, \quad \varphi_{U_R} = \varphi_I,$$



$$|U_L(\omega)| = \frac{\omega L U_g}{\rho \sqrt{\frac{1}{Q^2} + \xi^2}} = \frac{\omega U_g}{\omega_0 \sqrt{\frac{1}{Q^2} + \xi^2}},$$

$$\varphi_{U_L} = \varphi_I + \frac{\pi}{2},$$

$$|U_C(\omega)| = \frac{U_g}{\rho \omega C \sqrt{\frac{1}{Q^2} + \xi^2}} = \frac{\omega_0 U_g}{\omega \sqrt{\frac{1}{Q^2} + \xi^2}},$$

$$\varphi_{U_C} = \varphi_I - \frac{\pi}{2},$$

Последовательный контур. Резонанс:



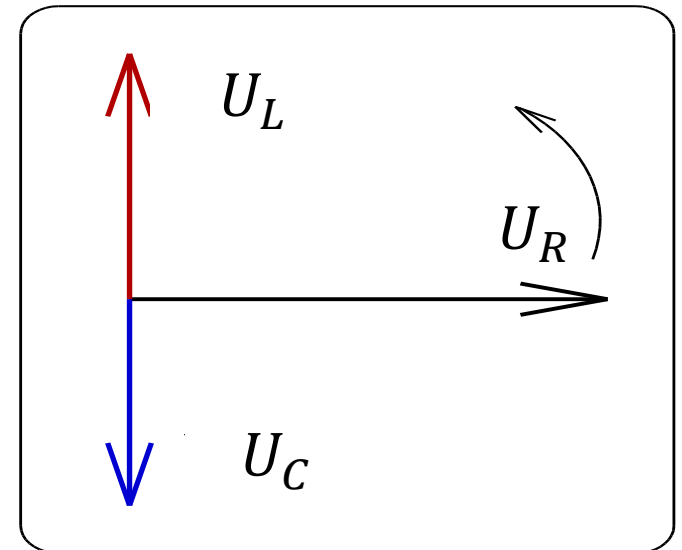
$$\xi = 0, \quad \omega = \omega_0 \Rightarrow I(\omega)_{max} = \frac{U_g}{r},$$

$$U_L = i\omega_0 L \frac{U_g}{r} = \frac{i}{r} \sqrt{\frac{L}{C}} U_g e^{i\omega t} = iQ U_g,$$

$$U_C = \frac{1}{i\omega_0 C} \frac{U_g}{r} = -\frac{i}{r} \sqrt{\frac{L}{C}} U_g e^{i\omega t} = -iQ U_g$$

Резонанс напряжений: U_C и U_L в противофазе.

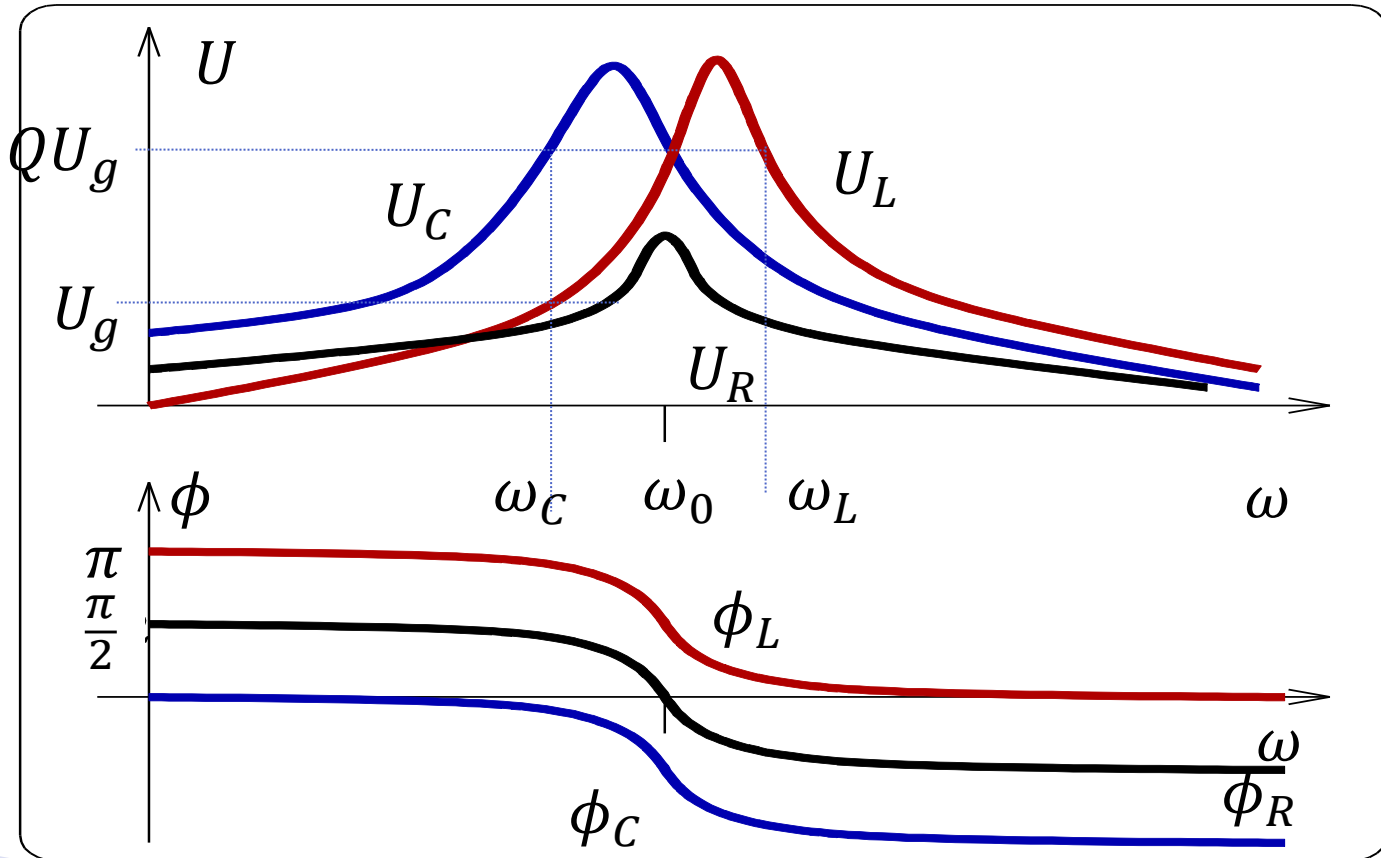
$$\rho = \sqrt{\frac{L}{C}}, \quad Q = \frac{\rho}{r}$$





Резонансные кривые

$$\omega_C = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{2Q^2}}, \quad \omega_L = \omega_0 \sqrt{1 + \frac{1}{2Q^2}}$$





Задачи для «любознательных» «Вынужденные колебания»

В последовательном колебательном контуре ($\omega_0 = 1/\sqrt{LC}$, $\delta = r/(2L)$, $\omega_0 \gg \delta$) в момент времени $t = 0$ включается генератор, напряжение $U_g(t)$ которого меняется по закону:

$$U_g(t) = \begin{cases} U_0 \cos(\omega_0 - \Delta)t & 0 \leq t, \\ 0 & t < 0, \end{cases}$$

Найти зависимость от времени напряжения на конденсаторе $U_C(t)$ и построить графики для случаев: а) $\Delta = 0$, б) $\Delta = \delta$, в) $\Delta = 5\delta$.



Физический смысл добротности:

Свободные колебания:

$$A = A_0 e^{-\delta t} \cos(\omega_0 t), \quad Q = \frac{\omega_0}{2\delta} = \frac{\omega_0 \tau^*}{2};$$

Потери энергии за период:

$$\begin{aligned} \Delta &\equiv 2\pi \times \frac{W_{\text{запас}}}{W_{\text{потери за период}}} = \\ &= 2\pi \times \frac{\left(\frac{LI^2}{2}\right)}{\left(\frac{RI^2}{2} \cdot \frac{2\pi}{\omega_0}\right)} = \frac{\omega_0 L}{R} = \frac{\rho}{R} = Q; \end{aligned}$$



Физический смысл добротности:

Ширина резонансной кривой:

$$I = \frac{U_0 e^{i\omega t}}{R + i\rho\xi} = \frac{U_0 e^{i\omega t}}{R(1 + iQ\xi)},$$

$$I_{\sqrt{2}}(\omega) = \frac{I_{max}(\omega)}{\sqrt{2}}, \Rightarrow \xi Q = 1, \quad \xi = \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega}$$

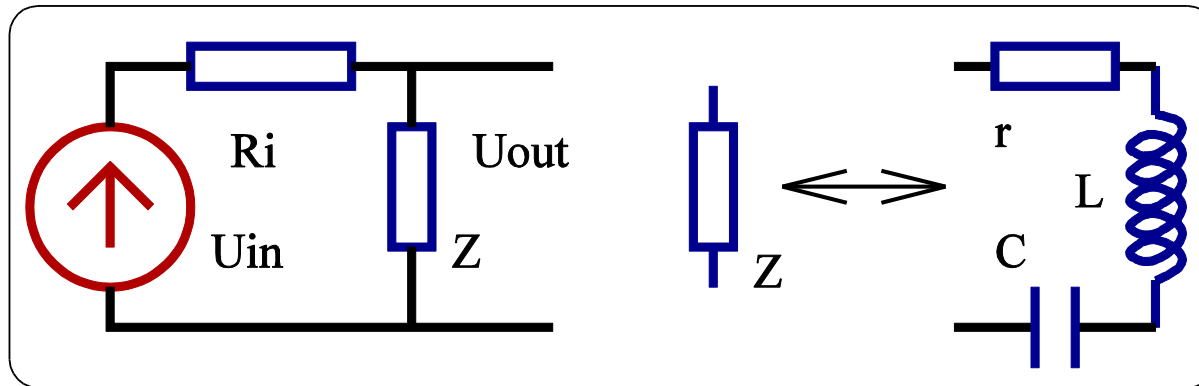
При $Q \gg 1$:

$$\xi \simeq \frac{2\Delta\omega}{\omega_0}, \quad \omega_{1,2} = \omega_0 \pm \frac{\Delta\omega}{2}, \quad \Delta\omega \frac{\omega_0}{Q},$$

При $Q \ll 1$: $\omega_1 \simeq Q\omega_0, \quad \omega_2 \simeq \frac{\omega_0}{Q}$



Резонансные явления в линейных цепях



$$K(\omega) = \frac{U_{\text{out}}(\omega)}{U_{\text{in}}(\omega)} = \frac{Z}{R_i + Z'}$$

$$R_i \gg Z(\omega), \quad \Rightarrow \quad K(\omega) \rightarrow 0,$$

$$R_i \ll Z(\omega), \quad \Rightarrow \quad K(\omega) \rightarrow 1$$

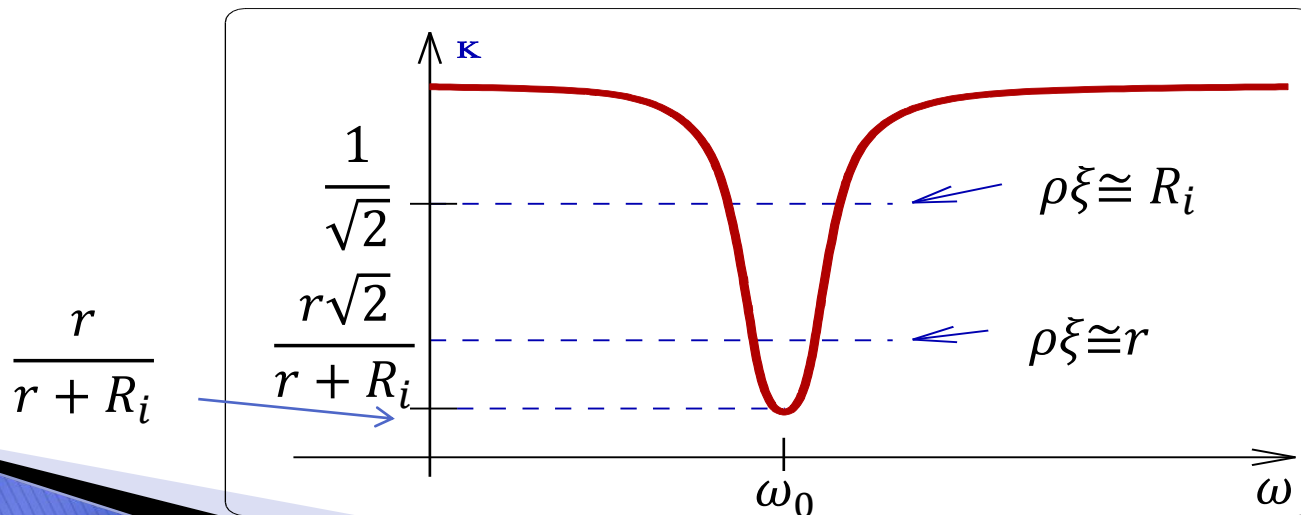
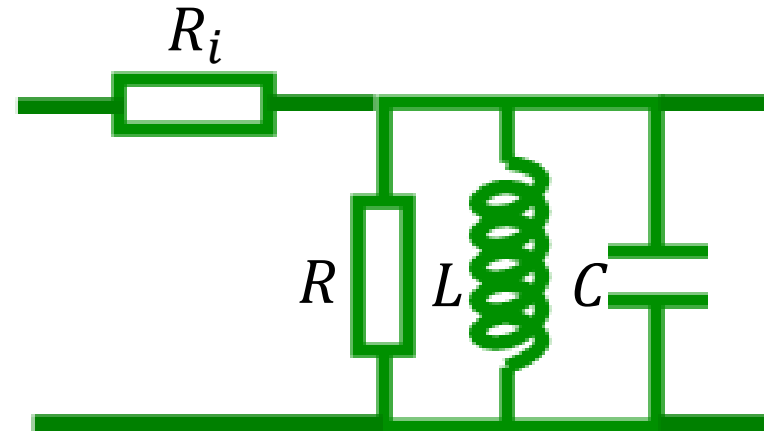


Пример: фильтр-пробка. Пусть $\rho \gg R_i \gg r$:

$$K(\omega) = \frac{Z}{Z + R_i} = \frac{r + i\rho\xi}{R_i + r + i\rho\xi},$$

$$Z = r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C} = r + i\rho\xi$$

$$\frac{2\Delta\omega}{\omega_0} \simeq \frac{\rho}{R_i} = \frac{1}{Q_{\text{нагр}}}, \quad Q_{\text{нагр}} \gg 1$$



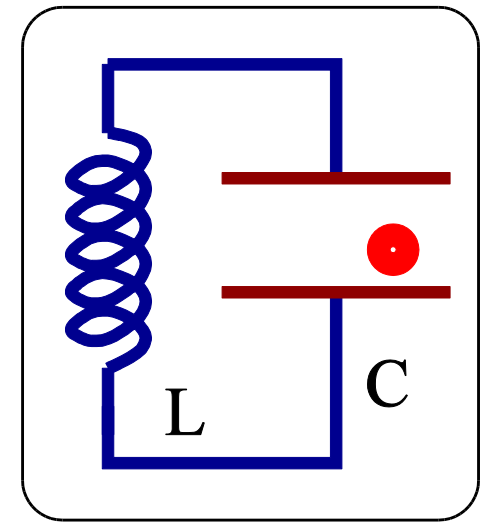


Задачи для «любознательных»

1 «Электрон» Дано: L, C, d, m, e

1). Найти, чему равен сдвиг собственной частоты контура, если в емкость ``вложен'' свободный электрон.

2). То же самое, если электрон "на пружинке" (частота его свободных колебаний равна ω_e).



2 «Резонансная кривая» С какой максимальной скоростью $\frac{d\omega_g}{dt}$ можно менять частоту генератора ω_g , чтобы ``прописать'' (измерить) резонансную кривую резонатора с заданной точностью, например, с относительной ошибкой $\varepsilon = 0.03$. Параметры резонатора считать известными.