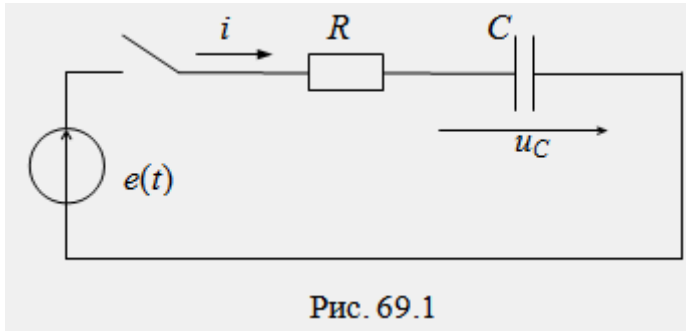


### 32. Включение в цепь $r$ , $C$ постоянной ЭДС.



Включение цепи  $R, C$  к источнику постоянной ЭДС.

Общий вид решения для напряжения  $U_C(t)$ :

$$u_C(t) = u_{Cy}(t) + u_{Ccs}(t) = U_{Cy} + Ae^{pt}.$$

Установившаяся составляющая напряжения:  $U_{Cy} = E$ .

Характеристическое уравнение и его корни:

$$Z(p) = R + \frac{1}{pC} = 0 \Rightarrow p = -\frac{1}{RC} = -\frac{1}{\tau},$$

где  $\tau = RC$  – постоянная времени.

Независимое начальное условие:  $U_C(0) = 0$ .

Постоянная интегрирования:

$$u_C(0) = u_{Cy} + A = 0 \Rightarrow A = -u_{Cy} = -E.$$

Окончательное решение для искомой функции:

$$u_C(t) = u_{Cy}(t) + u_{Ccs}(t) = E - Ee^{-\frac{t}{RC}} = E \left( 1 - e^{-\frac{t}{\tau}} \right)$$

$$i(t) = C \frac{du_C}{dt} = 0 + C \frac{E}{RC} e^{-\frac{t}{RC}} = \frac{E}{R} e^{-\frac{t}{RC}} = \frac{E}{R} e^{-\frac{t}{\tau}}.$$

Подсчитаем баланс энергий при зарядке конденсатора.

Энергия источника ЭДС:

$$W_{ист} = \int_0^{\infty} E i dt = \frac{E^2}{R} \int_0^{\infty} e^{-\frac{t}{RC}} dt = -\frac{E^2 RC}{R} \left| e^{-\frac{t}{RC}} \right| = CE^2.$$

Энергия, выделяемая в резисторе R в виде тепла:

$$W_{тепл} = \int_0^{\infty} i^2 R dt = \frac{E^2 R}{R^2} \int_0^{\infty} e^{-\frac{2t}{RC}} dt = -\frac{E^2 RC}{2R} \left| e^{-\frac{2t}{RC}} \right| = \frac{CE^2}{2}.$$

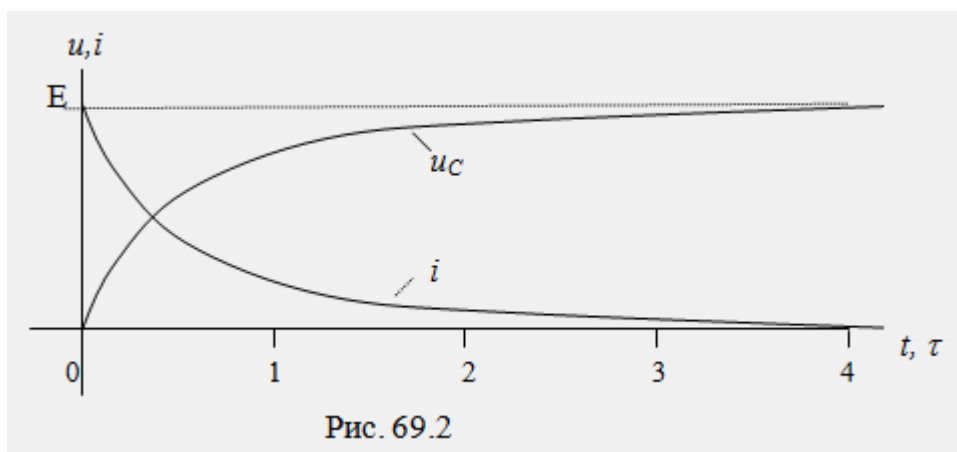
Энергия электрического поля конденсатора:

$$W_{эл} = \frac{C u_{Cy}^2}{2} = \frac{CE^2}{2}.$$

Таким образом, энергия электрического поля конденсатора составляет ровно половину энергии источника  $W_{эл} = W_{ист}/2$

и не зависит от величины сопротивления зарядного резистора R (закон половины).

Графические диаграммы функций  $u_C(t)$  и  $i(t)$  показаны на рис. 69.2.



Характеристическое уравнение и его корень:

$$Z(p) = R + \frac{1}{pC} \Rightarrow p = -\frac{1}{RC} = -\frac{1}{\tau}$$

Установившаяся составляющая напряжения:

$$\underline{U}_{Cm} = I_m (-jX_c) = \frac{E e^{j\alpha}}{Z e^{j\varphi}} X_c e^{-j90} = \frac{E_m X_c}{Z} e^{j(\alpha - \varphi - 90)}, \text{ откуда}$$

$$u_{Cy}(t) = \frac{E_m}{Z} X_c \sin(\omega t + \alpha - \varphi - 90),$$

где  $X_c = 1/\omega C$ ,  $Z = \sqrt{R^2 + X_c^2}$ ,  $\varphi = \arctg \frac{-X_c}{R}$ .

Независимое начальное условие:  $u_C(0)=0$

Определение постоянной интегрирования:

$$u_C(0) = \frac{E_m X_c}{Z} \sin(\alpha - \varphi - 90^\circ) + A = 0; \text{ откуда } A = -\frac{E_m X_c}{Z} \sin(\alpha - \varphi - 90^\circ).$$

Как следует из полученного уравнения, амплитуда свободной составляющей  $A$  зависит от начальной фазы  $\alpha$  источника ЭДС. При  $\alpha - \varphi - 90^\circ = \pm 90^\circ$  эта амплитуда имеет максимальное значение  $A = A_{\max} = (E_m \cdot X_c)/Z$ , при этом переходной процесс протекает с максимальной интенсивностью. При  $\alpha - \varphi - 90^\circ = 0^\circ$  амплитуда свободной составляющей равна нулю и переходной процесс в цепи отсутствует.