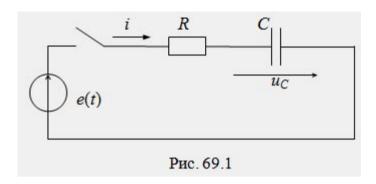
## 32. Включение в цепь г, С постоянной ЭДС.



Включение цепи R, C к источнику постоянной ЭДС.

Общий вид решения для напряжения Uc(t):

$$u_C(t) = u_{C_V}(t) + u_{Cee}(t) = U_{C_V} + Ae^{pt}$$
.

Установившаяся составляющая напряжения: Ucy=E.

Характеристическое уравнение и его корни:

$$Z\left(p
ight)=R+rac{1}{pC}=0 \Rightarrow p=-rac{1}{RC}=-rac{1}{ au}\,,$$
где  $au=RC$ — постоянная времени.

Независимое начальное условие: Uc(0)=0.

Постоянная интегрирования:

$$u_{\scriptscriptstyle C}(0)=u_{\scriptscriptstyle C_y}+A=0 \Rightarrow A=-u_{\scriptscriptstyle C_y}=-E \ .$$

Окончательное решение для искомой функции:

$$\begin{split} u_C(t) &= u_{Cv}(t) + u_{Coe}(t) = E - Ee^{-\frac{t}{RC}} = E \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}}\right) \\ i(t) &= C\frac{du_C}{dt} = 0 + C\frac{E}{RC}e^{-\frac{t}{RC}} = \frac{E}{R}e^{-\frac{t}{RC}} = \frac{E}{R}e^{-\frac{t}{\tau}}. \end{split}$$

Подсчитаем баланс энергий при зарядке конденсатора.

Энергия источника ЭДС:

$$W_{ucm} = \int_{0}^{\infty} Eidt = \frac{E^2}{R} \int_{0}^{\infty} e^{-\frac{t}{RC}} dt = -\frac{E^2 RC}{R} \left| e^{-\frac{t}{RC}} \right| = CE^2.$$

Энергия, выделяемая в резисторе R в виде тепла:

$$W_{menz} = \int_{0}^{\infty} i^{2}Rdt = \frac{E^{2}R}{R^{2}} \int_{0}^{\infty} e^{-\frac{2t}{RC}} dt = -\frac{E^{2}RC}{2R} \left| e^{-\frac{2t}{RC}} \right| = \frac{CE^{2}}{2}.$$

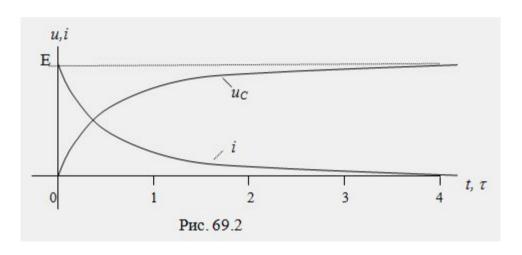
Энергия электрического поля конденсатора:

$$W_{\rm s.t} = \frac{Cu_{\rm Cy}^2}{2} = \frac{CE^2}{2} \,.$$

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

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:

$$\begin{split} &\underline{U}_{\mathit{Cm}} = I_{\mathit{m}} \left( -j X_{\mathit{C}} \right) = \frac{E e^{j\alpha}}{Z e^{j\varphi}} X_{\mathit{c}} e^{-j90} \ = \frac{E_{\mathit{m}} X_{\mathit{C}}}{Z} e^{j(\alpha - \varphi - 90)} \,, \text{ откуда} \\ &u_{\mathit{Cy}} \left( t \right) = \frac{E_{\mathit{m}}}{Z} X_{\mathit{c}} \sin ( \,\, \varpi \, t + \alpha - \varphi - 90 \,) \,\,, \\ &\text{где} \,\, X_{\mathit{C}} = \frac{1}{\varpi C} \,, \ \, Z = \sqrt{R^2 + X_{\mathit{C}}^2} \,\,, \quad \varphi = \operatorname{arctg} \frac{-X_{\mathit{C}}}{R} \,. \end{split}$$

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

Определение постоянной интегрирования:

$$u_{c}(0) = \frac{E_{m}X_{c}}{Z}\sin(\alpha - \varphi - 90^{\circ}) + A = 0 \; ; \; \text{откуда} \;\; A = -\frac{E_{m}X_{c}}{Z}\sin(\;\alpha - \varphi - 90^{\circ}) \; . \label{eq:uc}$$

Как следует из полученного уравнения, амплитуда свободной составляющей A зависит от начальной фазы  $\alpha$  источника ЭДС. При  $\alpha$ - $\phi$ -90°= $\pm 90$ ° эта амплитуда имеет максимальное значение A=Amax=(Em·Xc)/Z, при этом переходной процесс протекает с максимальной интенсивностью. При  $\alpha$ - $\phi$ -90°=0° амплитуда свободной составляющей равна нулю и переходной процесс в цепи отсутствует.