

Лекция №3

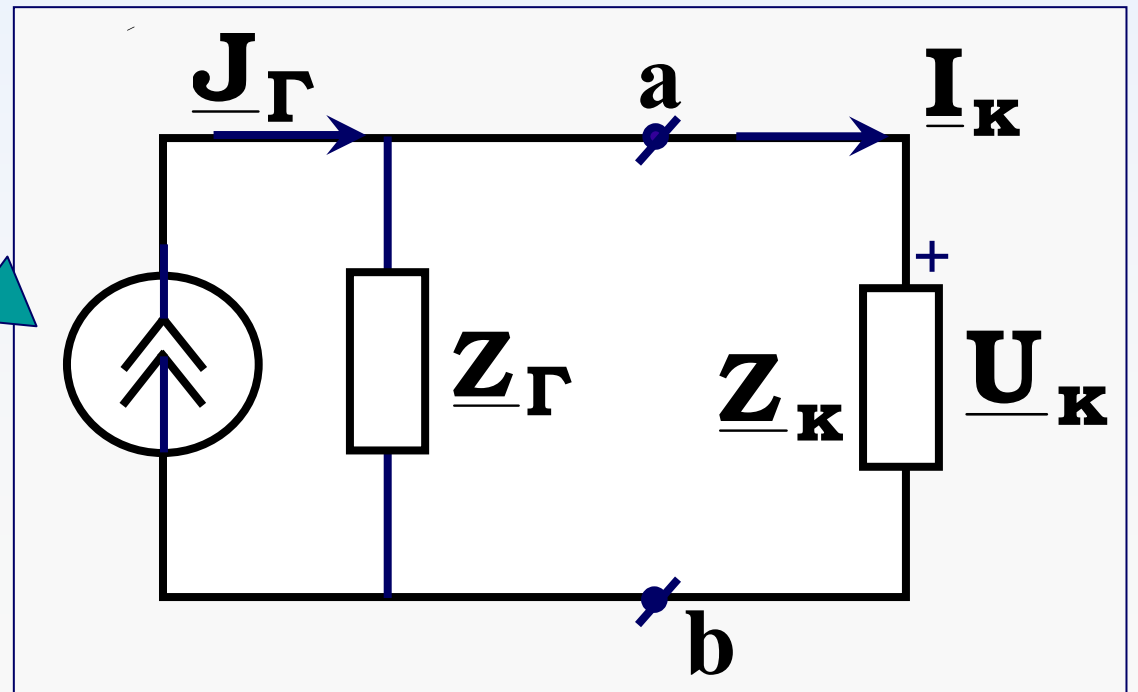
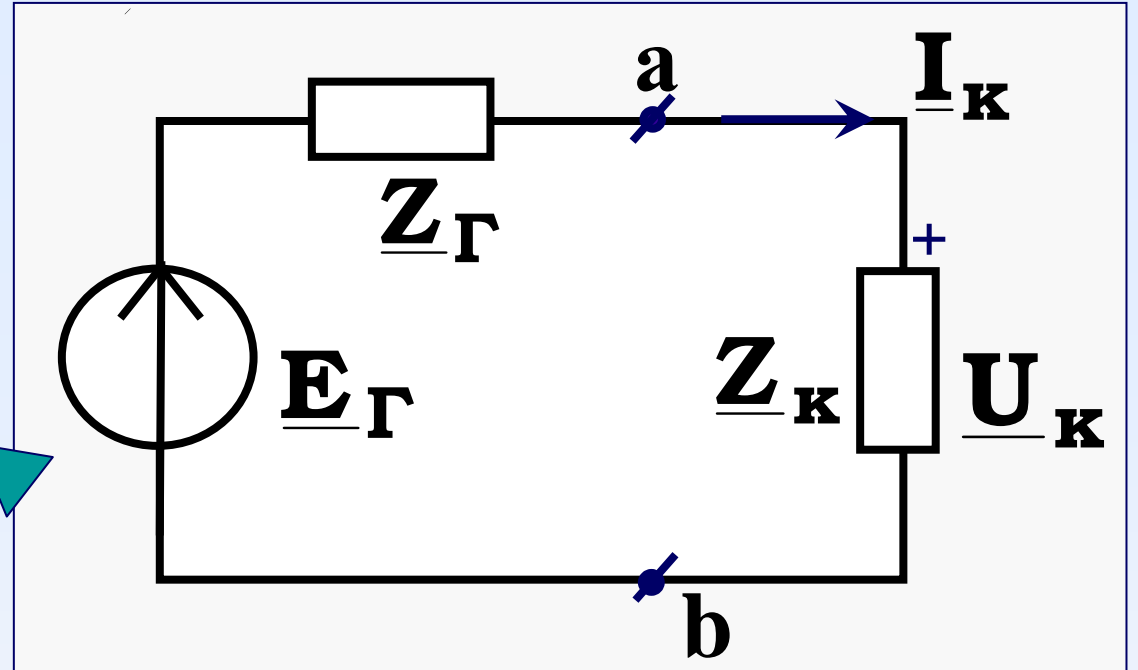
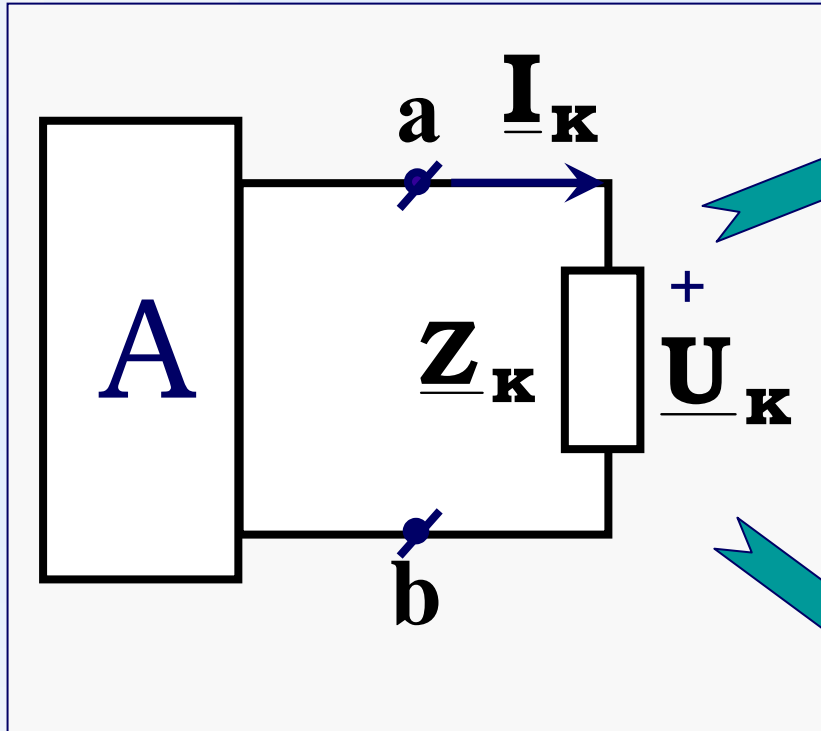
**Теорема об
эквивалентном
генераторе
(источнике)**

Теорема об эквивалентном генераторе применяется для расчета и анализа линейных цепей с постоянными или гармоническими токами и напряжениями

Эта теорема доказывается при помощи теоремы компенсации и принципа наложения

**Любой активный двухполюсник,
рассматриваемый относительно
двух зажимов (выводов), можно
представить в виде
эквивалентного источника ЭДС
или тока, с ЭДС и током равными
соответственно напряжению
холостого хода или току
короткого замыкания
относительно этих зажимов**

**При этом внутреннее
сопротивление этих источников
равно эквивалентному
сопротивлению активного
двухполюсника
относительно рассматриваемых
зажимов**



где

$$\underline{\mathbf{E}}_{\Gamma} = \underline{\mathbf{U}}_{\mathbf{k}}^{(\mathbf{x}\mathbf{x})}$$

когда $\underline{\mathbf{I}}_{\mathbf{k}} = \mathbf{0}$ при $\underline{\mathbf{z}}_{\mathbf{k}} = \infty$

где

$$\underline{\mathbf{J}}_{\Gamma} = \frac{\underline{\mathbf{E}}_{\Gamma}}{\underline{\mathbf{Z}}_{\Gamma}} = \underline{\mathbf{I}}_{\mathbf{K}}^{(\text{кз})}$$

когда $\underline{\mathbf{U}}_{\mathbf{K}} = \mathbf{0}$ при $\underline{\mathbf{Z}}_{\mathbf{K}} = \mathbf{0}$

$$\underline{\mathbf{Z}}_{\Gamma} = \underline{\mathbf{Z}}_{ab}$$

**Эта теорема используется
как метод эквивалентного
генератора для расчета
некоторого тока,
протекающего в к-ветви**

$$\underline{\mathbf{I}}_{\mathbf{K}} = \frac{\underline{\mathbf{E}}_{\Gamma}}{\underline{\mathbf{Z}}_{\Gamma} + \underline{\mathbf{Z}}_{\mathbf{K}}} =$$

$$= \frac{\underline{\mathbf{J}}_{\Gamma} \underline{\mathbf{Z}}_{\Gamma}}{\underline{\mathbf{Z}}_{\Gamma} + \underline{\mathbf{Z}}_{\mathbf{K}}} = \frac{\underline{\mathbf{J}}_{\Gamma}}{\mathbf{1} + \frac{\underline{\mathbf{Z}}_{\mathbf{K}}}{\underline{\mathbf{Z}}_{\Gamma}}}$$

Пример

Дано:

$$\underline{\mathbf{E}} = \mathbf{E}e^{j\alpha}, (\text{В})$$

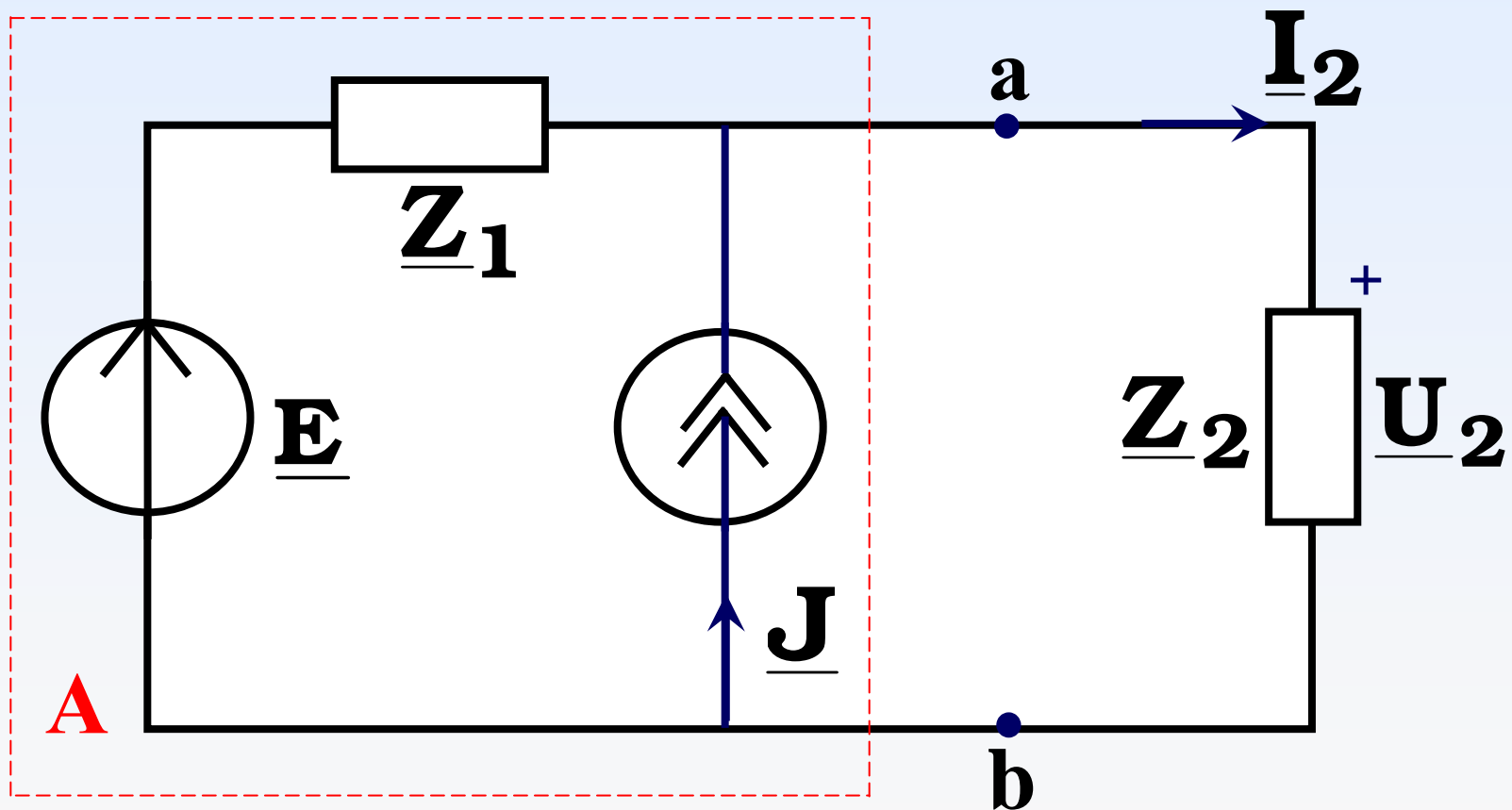
$$\underline{\mathbf{Z}}_1 = \mathbf{Z}_1e^{j\varphi_1}, (\text{Ом})$$

$$\underline{\mathbf{J}} = \mathbf{J}e^{j\beta}, (\text{А})$$

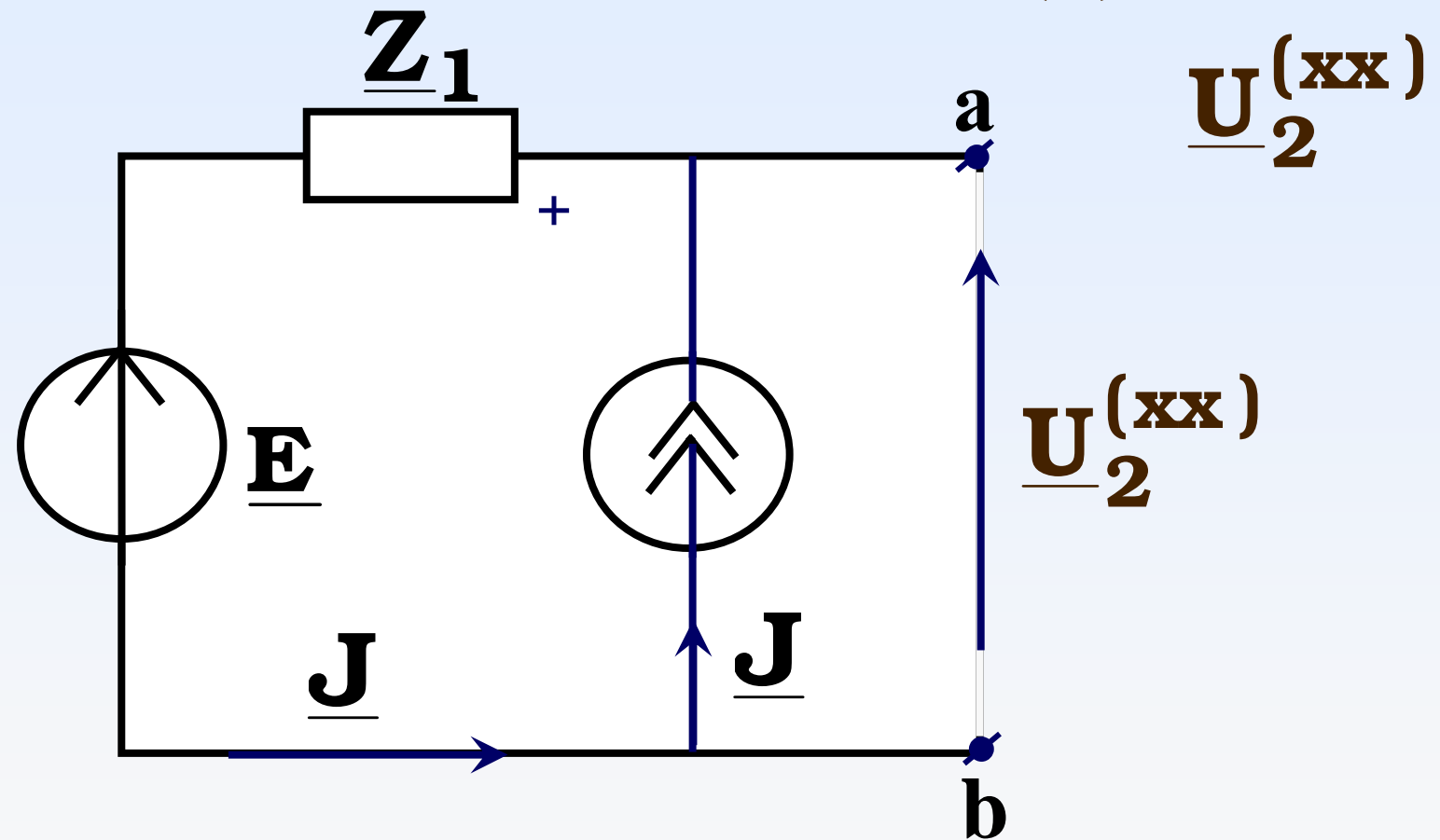
$$\underline{\mathbf{Z}}_2 = \mathbf{Z}_2e^{j\varphi_2}, (\text{Ом})$$

Определить: $\underline{\mathbf{I}}_2$

Схема к примеру

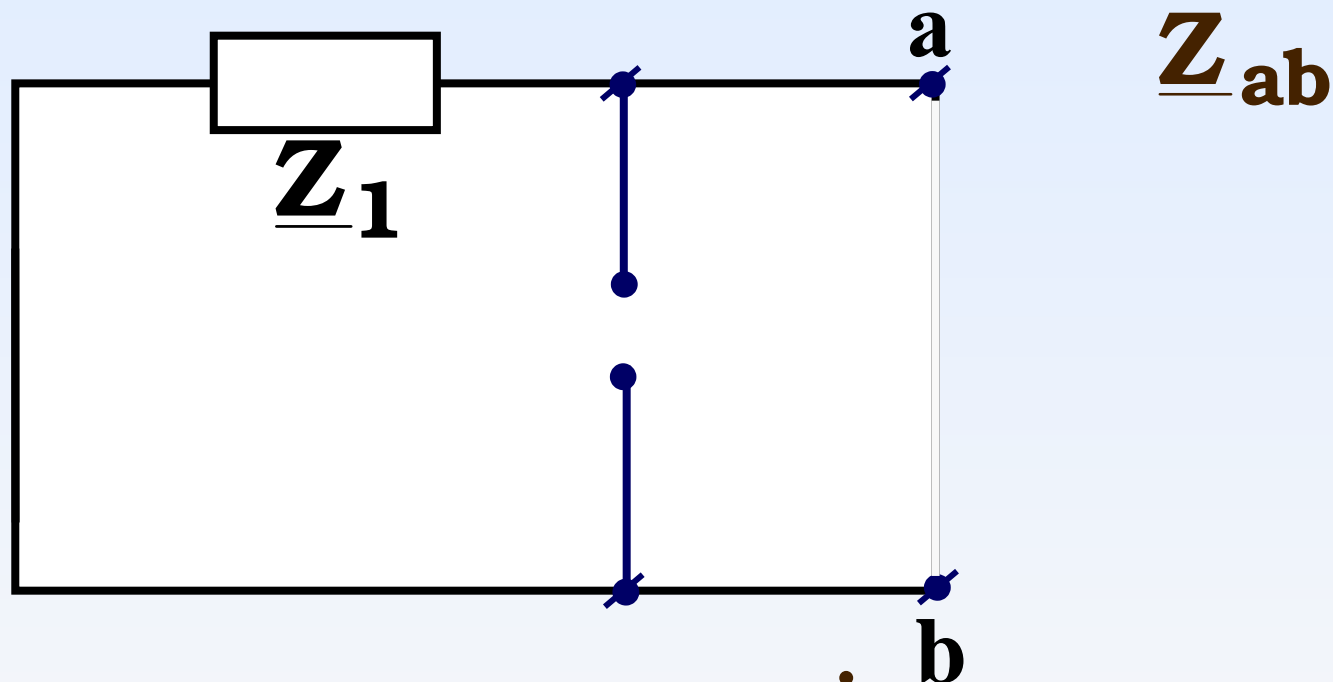


а) напряжение холостого хода :



$$\underline{E}_\Gamma = \underline{U}_2^{(xx)} = \underline{E} + \underline{Z}_1 \underline{J} = \underline{E}_\Gamma e^{j\alpha_\Gamma}, \quad (\text{В})$$

б) эквивалентное сопротивление :



$$\underline{Z}_\Gamma = \underline{Z}_{ab} = \underline{Z}_1 = Z_\Gamma e^{j\varphi_\Gamma}, \text{ (ОМ)}$$

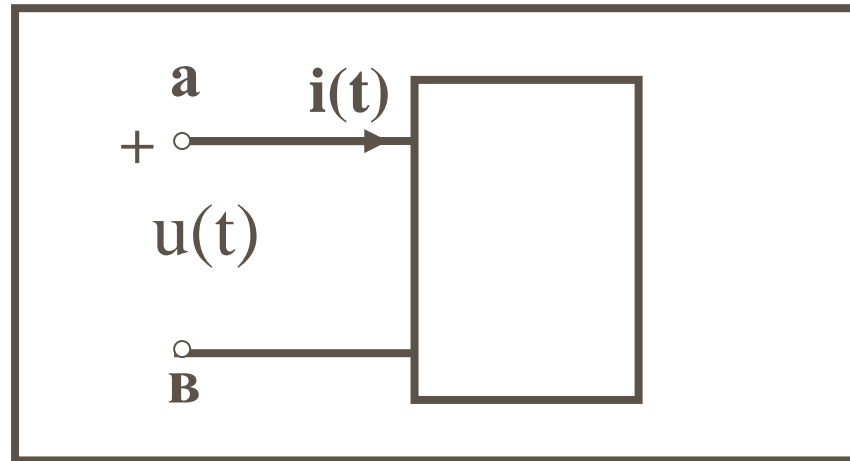
$$\text{Тогда } \underline{J}_\Gamma = \underline{I}_2^{(\text{кз})} = \frac{\underline{E}_\Gamma}{\underline{Z}_\Gamma}, \text{ (А)}$$

в) окончательный результат

$$\underline{\mathbf{I}}_2 = \frac{\underline{\mathbf{E}}_\Gamma}{\underline{\mathbf{Z}}_\Gamma + \underline{\mathbf{Z}}_2} = \frac{\underline{\mathbf{J}}_\Gamma}{1 + \frac{\underline{\mathbf{Z}}_2}{\underline{\mathbf{Z}}_\Gamma}} = \mathbf{I}_2 \mathbf{e}^{j\beta_2}, (\mathbf{A})$$



**Мощность
при гармонических
напряжениях
и токах**



$$\mathbf{u(t) = \sqrt{2U} \sin(\omega t + \alpha), (B)}$$

$$\mathbf{i(t) = \sqrt{2I} \sin(\omega t + \beta), (A)}$$



Мощность в функции времени

$$P(t) = u(t) \cdot i(t) =$$
$$= P - S \cos(2\omega t + \alpha + \beta), \text{ (Вт)}$$


$$P = UI \cos \varphi, (\text{Вт})$$

- средняя или активная
МОЩНОСТЬ

$$S = UI, (\text{ВА})$$

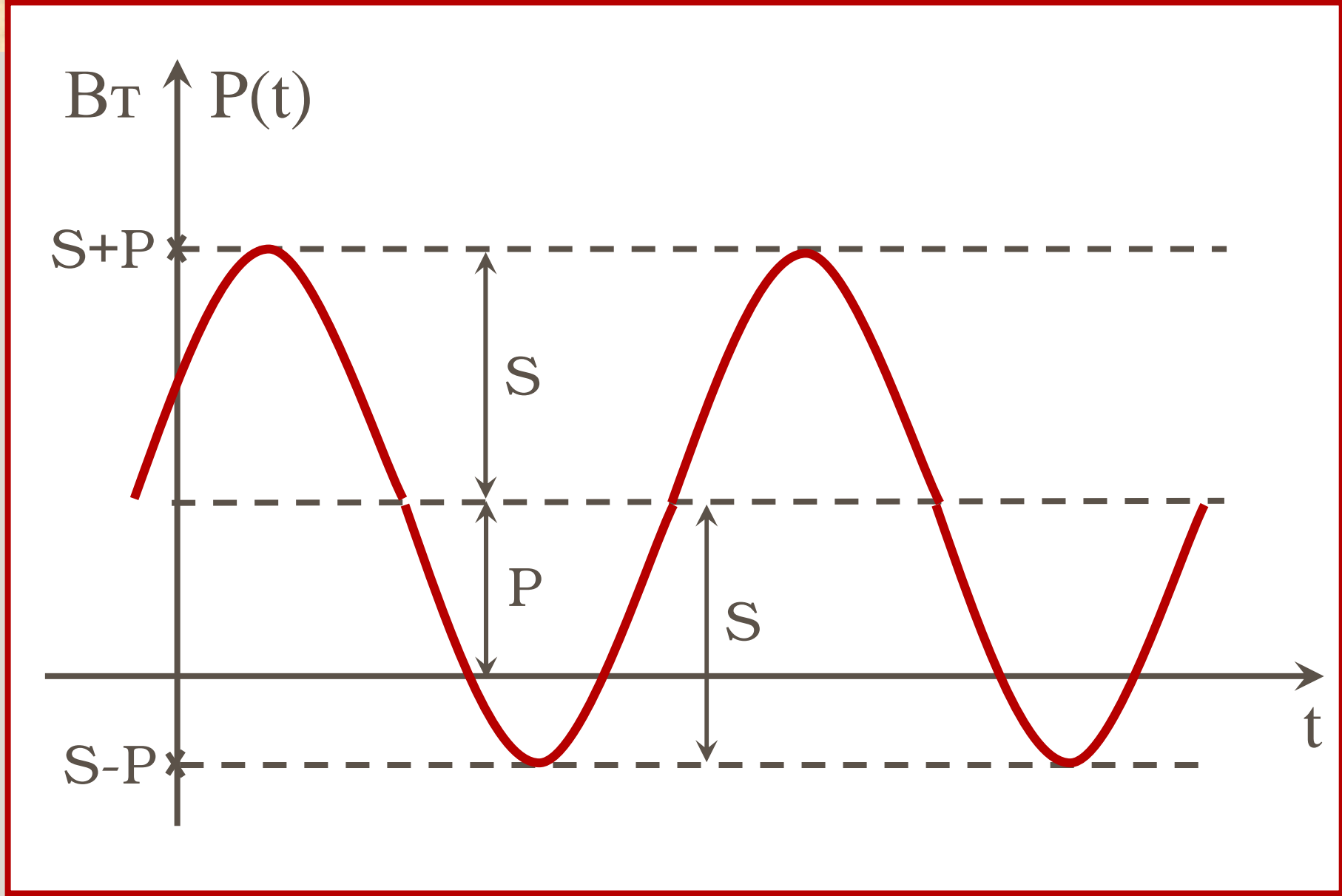
- амплитуда гармонической
составляющей мощности
или полная мощность


$$\varphi = \alpha - \beta, \text{ (град)}$$

- угол сдвига фаз между напряжением и током

$$\cos \varphi = \frac{P}{S} \leq 1, \text{ т.е. } S \geq P$$

- коэффициент мощности





Когда

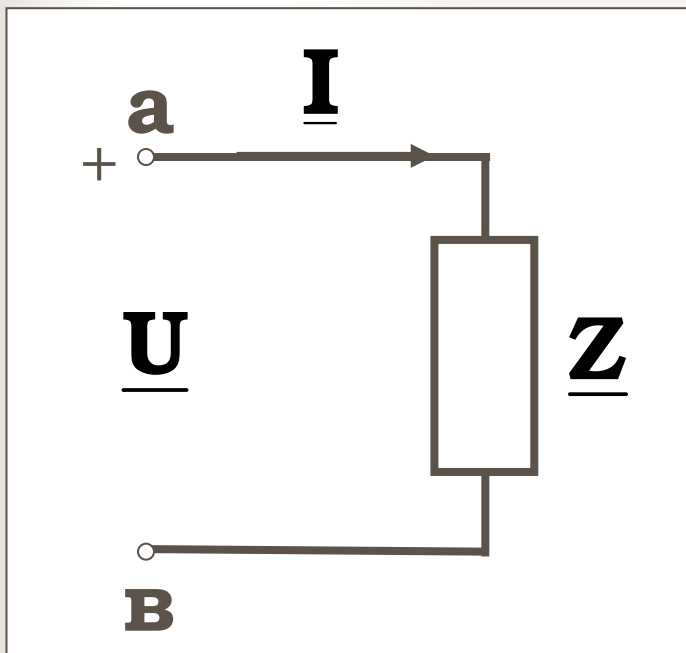
$$P(t) > 0$$

- энергия поступает в двухполюсник

$$P(t) < 0$$

- энергия поступает из
двухполюсника во внешнюю цепь

Пусть задано:



$$\underline{U} = U e^{j\alpha}, \text{ (В)}$$

$$\underline{I} = I e^{j\beta}, \text{ (А)}$$

$$\underline{Z} = Z e^{j\varphi} = R + jX, \text{ (Ом)}$$

При $\underline{\dot{\mathbf{I}}} = \mathbf{I}e^{-j\beta}$ находим

$$\underline{\mathbf{S}} = \underline{\mathbf{U}}\underline{\dot{\mathbf{I}}} = \mathbf{P} + j\mathbf{Q}, (\text{ВА})$$

- комплекс полной мощности

где $\underline{\dot{\mathbf{I}}} = \mathbf{I}e^{-j\beta}$ -сопряженное значение тока


$$Q = UI \sin \varphi, (\text{вар})$$

- реактивная мощность

Т.к. $\underline{\mathbf{U}} = \underline{\mathbf{Z}}\underline{\mathbf{I}}$, то

$$\begin{aligned}\underline{\mathbf{S}} &= \underline{\mathbf{U}}\underline{\dot{\mathbf{i}}} = (\underline{\mathbf{Z}}\underline{\mathbf{I}})\underline{\dot{\mathbf{i}}} = \\ &= \underline{\mathbf{Z}}\underline{\mathbf{I}}^2 = \mathbf{I}^2\mathbf{R} + \mathbf{jI}^2\mathbf{X}, \quad (\text{BA})\end{aligned}$$



активная мощность:

$$P = UI \cos \varphi = I^2 R, \text{ (Вт)}$$

- это мощность тепловой энергии



Реактивная мощность:

$$Q = UI \sin \varphi = I^2 X, \text{ (вар)}$$

**- пропорциональна
максимальной энергии,
запасаемой в электромагнитном
поле**

Полная мощность:

$$S = UI = \frac{P}{\cos \varphi}, \text{ (ВА)}$$

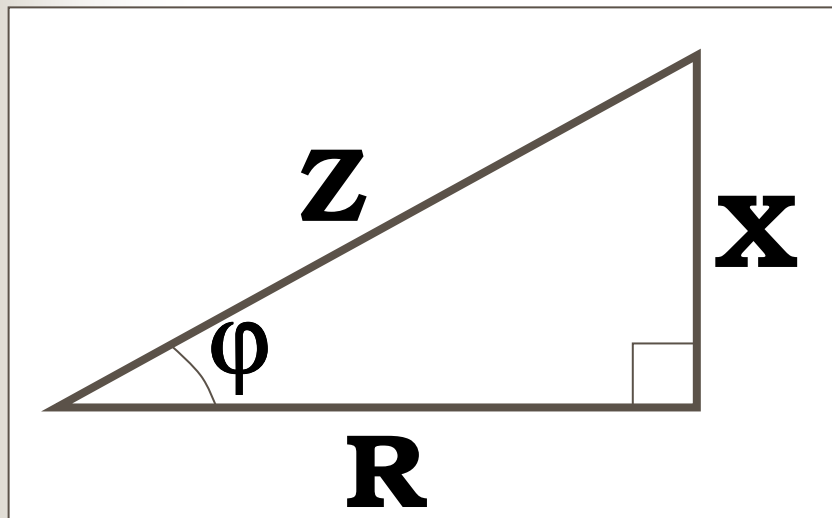
**-ЭТО МАКСИМАЛЬНО
ВОЗМОЖНАЯ АКТИВНАЯ
МОЩНОСТЬ**

при

$$\cos \varphi = 1$$

Можно изобразить:

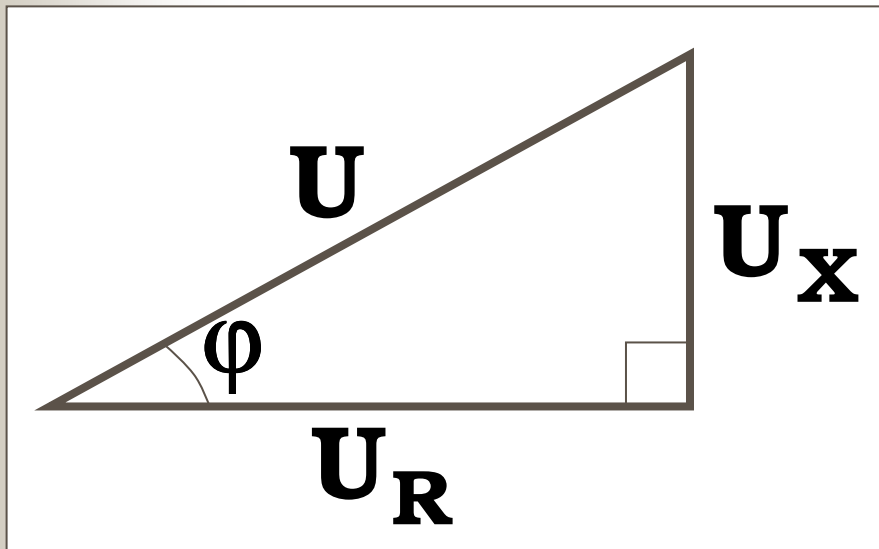
а) треугольник сопротивлений



$$Z = \sqrt{R^2 + X^2}$$

$$\cos \varphi = \frac{R}{Z}$$

б) треугольник напряжений



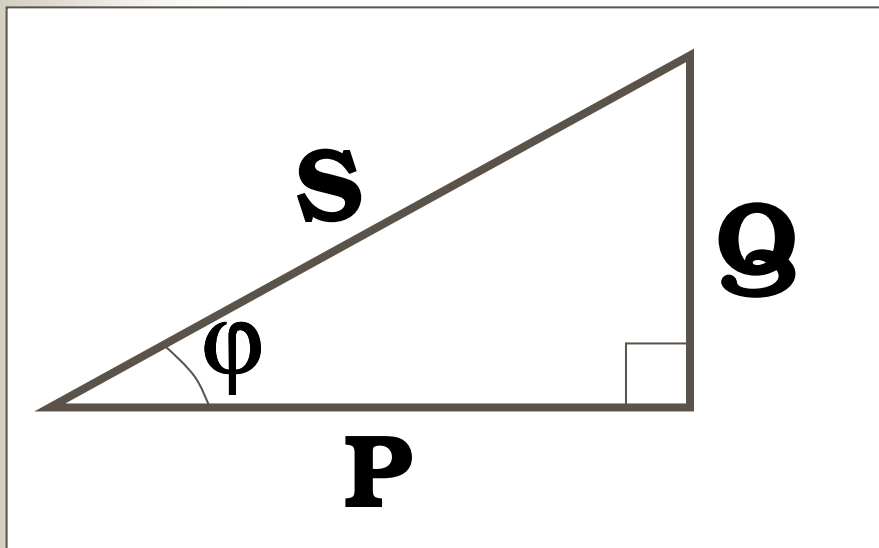
$$U = \sqrt{U_R^2 + U_X^2}$$

$$\cos \varphi = \frac{U_R}{U}$$

$$U_R = IR;$$

$$U_X = IX$$

в) треугольник мощностей



$$\mathbf{S} = \sqrt{\mathbf{P}^2 + \mathbf{Q}^2}$$

$$\mathbf{cos} \varphi = \frac{\mathbf{P}}{\mathbf{S}}$$

Пример:



Составить баланс мощностей.

Комплекс полной вырабатываемой мощности (для примера):

$$\underline{S}_B = \underline{E}_1 \underline{I}_1^* + \underline{E}_2 \underline{I}_2^* + \underline{U}_J \underline{J}^* = \underline{P}_B + j \underline{Q}_B, \text{ В А}$$

Где: $\underline{P}_B > 0$ – активная

вырабатываемая мощность, Вт

\underline{Q}_B – реактивная вырабатываемая

мощность, вар



Где:

$$\underline{\mathbf{I}}_1^* = \mathbf{I}_1 \cdot \mathbf{e}^{j(-\beta_1)} \quad \underline{\mathbf{I}}_2^* = \mathbf{I}_2 \cdot \mathbf{e}^{j(-\beta_1)}$$

- сопряженные значения токов



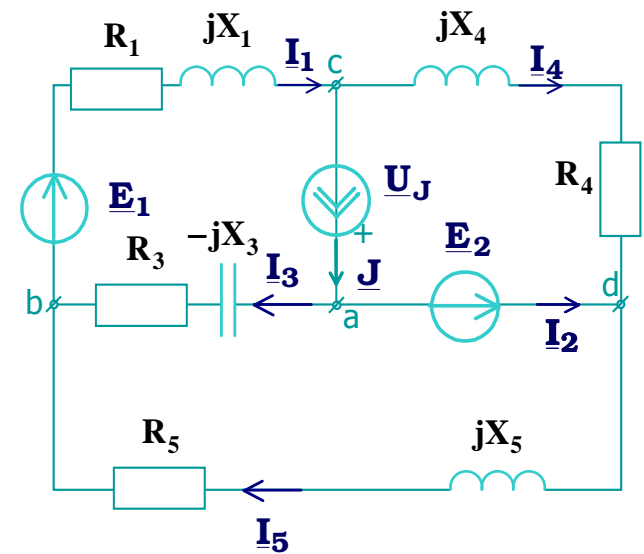
Для тока

$$\underline{\dot{I}} = I e^{j\beta} = 3 + j4 = 5e^{j53,13^\circ}$$

**- его сопряженное
значение**

$$\underline{I} = I e^{-j\beta} = 3 - j4 = 5e^{-j53,13^\circ}$$

Активная потребляемая
МОЩНОСТЬ:



$$P_{\Pi} = \sum |\mathbf{I}_k|^2 \mathbf{R}_k = |\mathbf{I}_1|^2 \mathbf{R}_1 + |\mathbf{I}_3|^2 \mathbf{R}_3 +$$

$$+ |\mathbf{I}_4|^2 \mathbf{R}_4 + |\mathbf{I}_5|^2 \mathbf{R}_5, \quad \text{Вт}$$

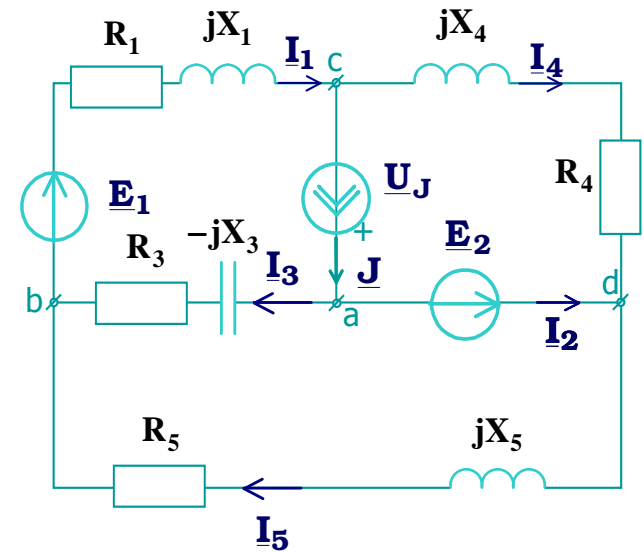


активная мощность:

$$P = UI \cos \varphi = I^2 R, \text{ (Вт)}$$

- это мощность тепловой энергии

Реактивная
потребляемая
мощность:



$$Q_{\Pi} = \sum \pm |I_{\kappa}|^2 X_{\kappa} + \cancel{Q_M} = 0 = |I_1|^2 X_1 - |I_3|^2 X_3 +$$

$$+ |I_4|^2 X_4 + |I_5|^2 X_5 + Q_M, \quad \text{ВАр}$$



Реактивная мощность:

$$Q = UI \sin \varphi = I^2 X, \text{ (вар)}$$

**- пропорциональна
максимальной энергии,
запасаемой в электромагнитном
поле**



Реактивная мощность
обусловленная взаимной
ИНДУКТИВНОСТЬЮ:

$$Q_M = \pm 2X_M |I_4| |I_5| \cos(\beta_4 - \beta_5), \quad \text{ВАр}$$



Где

- знак \oplus - согласное включение,
- знак \ominus - встречное включение

$$\underline{I}_4 = I_4 e^{j\beta_4}, \quad \underline{I}_5 = I_5 e^{j\beta_5}$$

- ИНДУКТИВНО СВЯЗАННЫЕ ТОКИ