

Сегодня: среда, 6 января 2016 г.

Колебания и волны

**Степанова Екатерина Николаевна,
доцент кафедры ОФ ФТИ ТПУ**

Тема 15. ЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ КОЛЕБАНИЯ

- 1. Переменный ток**
- 2. Свободные колебания в электрическом контуре без активного сопротивления**
- 3. Свободные затухающие электрические колебания**
- 4. Вынужденные электрические колебания**
- 5. Работа и мощность в цепи переменного тока**

15.1. Переменный ток

При рассмотрении электрических колебаний приходится иметь дело с токами, изменяющимися во времени – *переменными токами*:

$$I = I_0 \sin(\omega t + \varphi)$$

Закон Ома и вытекающие из него правила Кирхгофа были установлены для постоянного тока. Однако они остаются справедливыми и для мгновенных значений изменяющегося тока.

Электромагнитные сигналы распространяются по цепи со скоростью света c . **Время распространения сигнала в данной цепи**

$$t = l / c$$

где l – длина электрической цепи.

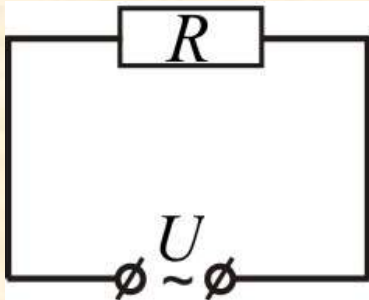
Квазистационарные токи – токи при $t \ll T$ (T – период колебаний электрического тока).

При этом условии мгновенное значение силы тока во всех участках цепи будет постоянным.

Для частоты $f = 50$ Гц **условие квазистационарности выполняется при длине цепи ~ 100 км.**

Рассматривая в дальнейшем электрические колебания, будем считать, что токи квазистационарны.

1. Сопротивление в цепи переменного тока



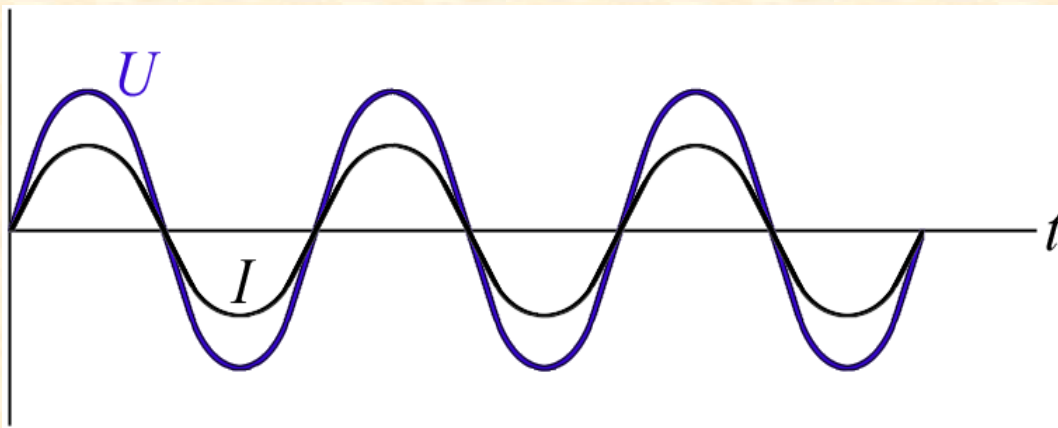
C, L
пренебрежимо
малы

Ток в цепи $I = I_0 \sin \omega t$;

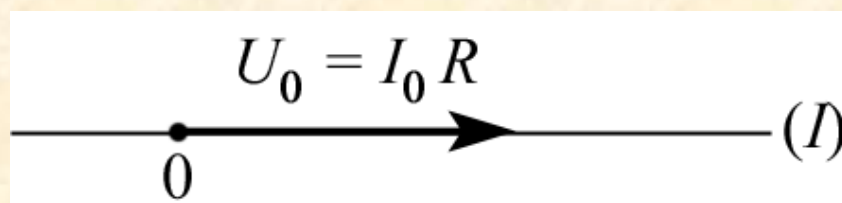
По закону Ома: $U = IR = I_0 R \sin \omega t$

- напряжение изменяется синфазно с током;

$U_0 = I_0 R$ - амплитуда напряжения.



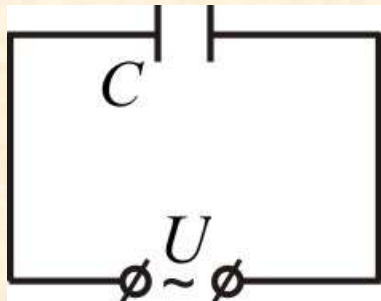
Векторная диаграмма напряжения на сопротивлении:



$$\Delta\varphi = 0$$

2. Емкость в цепи переменного тока

$$R \rightarrow 0, \quad L \rightarrow 0$$



Ток в цепи: $I = I_0 \sin \omega t$,

По определению $I = \frac{dq}{dt}$ $q = \int I dt$

Заряд конденсатора: $q = -\frac{I_0}{\omega} \cos \omega t$

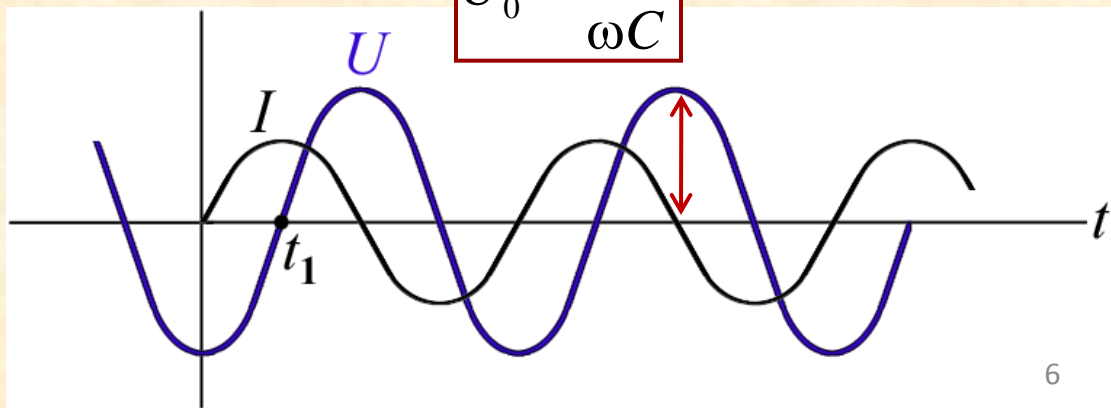
$$U = \frac{q}{C} = -\frac{I_0}{\omega C} \cos \omega t = \frac{I_0}{\omega C} \sin \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right)$$

$$R_C = \frac{1}{\omega C}$$

**-кажущееся
сопротивление
емкости
(реактивное
емкостное
сопротивление)**

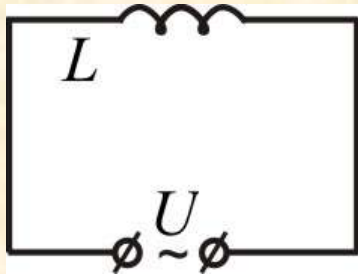
Напряжение отстает по фазе от тока на $\pi/2$
амплитуда напряжения

$$U_0 = \frac{I_0}{\omega C}$$



3. Индуктивность в цепи переменного тока

Цепь с $R \rightarrow 0$, $C \rightarrow 0$



при наличии переменного тока ($I = I_0 \sin \omega t$) в катушке возникает **ЭДС самоиндукции**:

$$\mathcal{E}_C = -L \frac{dI}{dt}$$

По закону Ома для участка цепи с ЭДС: $U - \mathcal{E}_C = 0$

**Кажущееся
сопротивление
индуктивности**

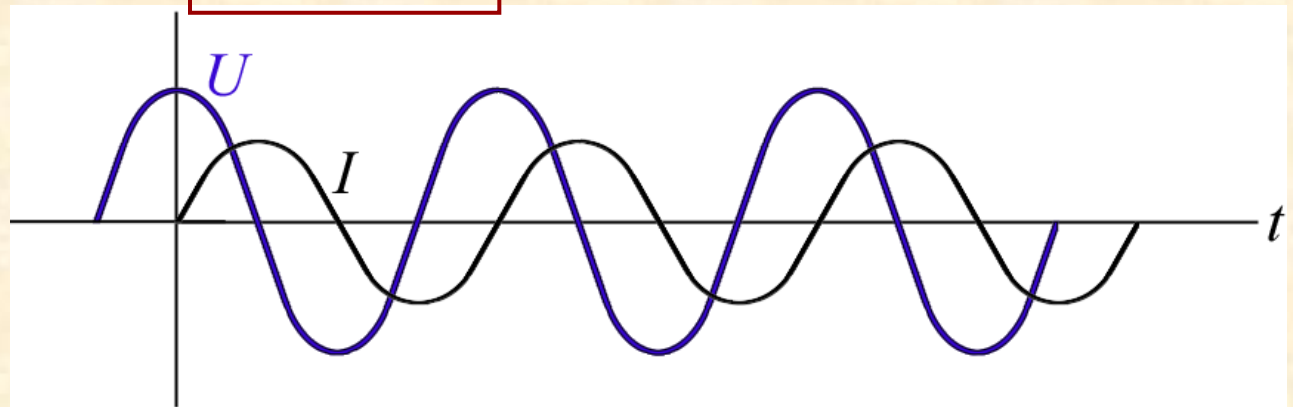
$$R_L = \omega L$$

(основа работы
дросселей)

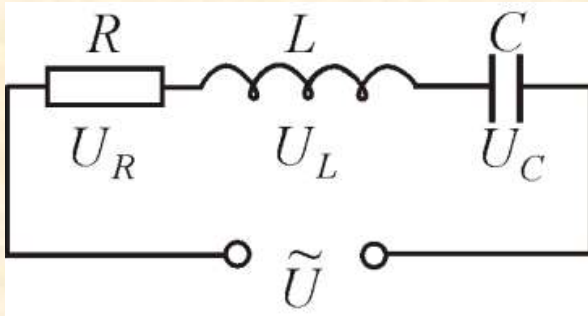
$$U = L \frac{dI}{dt} = LI_0 \omega \cos \omega t = LI_0 \omega \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

Напряжение опережает по фазе ток на $\pi/2$

$$U_0 = I_0 \omega L \text{ - амплитуда напряжения}$$



4. Закон Ома для переменного тока



При включении переменного напряжения в цепи возникнет переменный ток, вызывающий на всех элементах цепи падения напряжения.

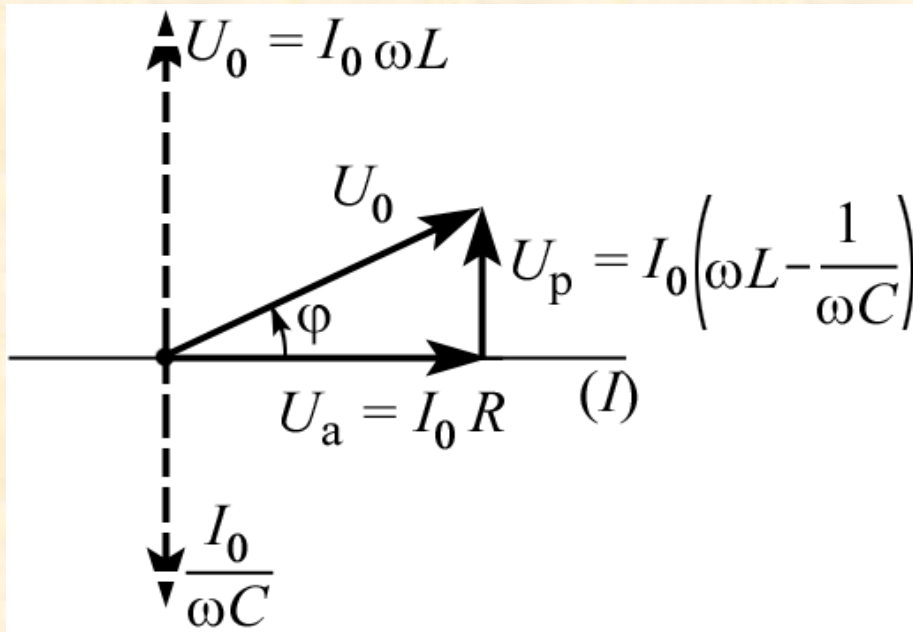
Напряжение при последовательном соединении R , L , C :

$$U = \sum U = U_R + U_C + U_L$$

Сумма $U_{0C} + U_{0L} = U_p = I_0 \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right)$ - реактивная составляющая напряжения

$U_{0R} \equiv U_a = I_0 R$ - активная составляющая напряжения

Векторная диаграмма падений напряжений:



Результирующее колебание:

$$U = U_0 \sin \omega t$$

φ определяет разность фаз между напряжением и силой тока

Фаза:

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{U_p}{U_a} = \frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}$$

Амплитуда приложенного напряжения (**закон Ома для переменного тока**):

$$U_0 = I_0 \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^2}$$

Полное сопротивление цепи (или импеданс (от лат. *impedio* – препятствую)):

$$Z = \frac{U_0}{I_0} = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^2}$$

R – активное (омическое) **сопротивление**

$$X = \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right) \text{ - реактивное сопротивление}$$

R – активное сопротивление отвечает за потерю мощности в цепи.

X – реактивное сопротивление, определяет величину энергии, пульсирующей в цепи с частотой 2ω .

Для резистора электрическое сопротивление характеризует соотношение напряжения к току на нём.

Для реактивных элементов (катушки индуктивности и конденсатора) при постоянном токе сопротивление идеальной катушки индуктивности стремится к нулю, а сопротивление идеального конденсатора — к бесконечности.

Таким образом, *сопротивление* правильно описывает свойства катушки и конденсатора только на постоянном токе. В случае же переменного тока свойства реактивных элементов существенно иные: напряжение на катушке индуктивности и ток через конденсатор не равны нулю.

Такое поведение сопротивлением уже не описывается, поскольку сопротивление предполагает постоянное, не зависящее от времени соотношение тока и напряжения, то есть отсутствие фазовых сдвигов тока и напряжения.

Следовательно, для реактивных элементов необходима некоторая характеристика, которая бы при любых условиях связывала ток и напряжение на них подобно сопротивлению.

Такую характеристику можно ввести, если рассмотреть свойства реактивных элементов при гармонических воздействиях на них. В этом случае ток и напряжение оказываются связаны некоей стабильной константой (подобной в некотором смысле сопротивлению), которая и получила название *электрический импеданс* (или просто *импеданс*).

При рассмотрении импеданса используется комплексное представление гармонических сигналов, поскольку именно оно позволяет одновременно учитывать и амплитудные, и фазовые характеристики сигналов и систем.

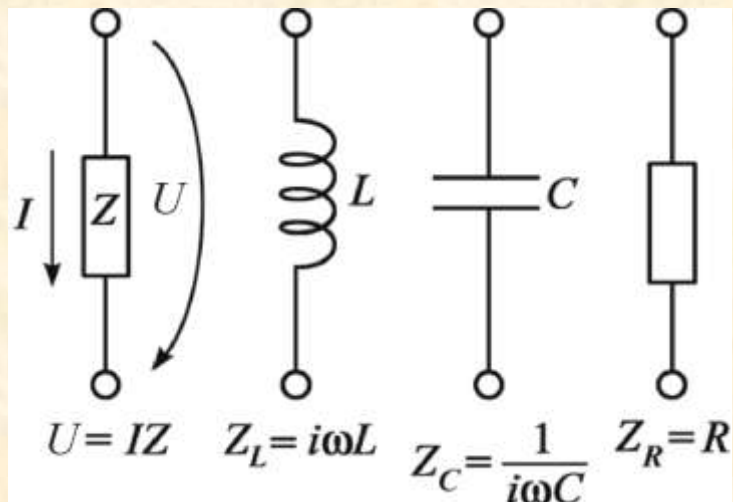
Импеданс - отношение комплексной амплитуды напряжения гармонического сигнала, прикладываемого к двухполюснику, к комплексной амплитуде тока, протекающего через двухполюсник.

Физический смысл импеданса

Алгебраическая форма: Действительная часть соответствует активному сопротивлению, а мнимая - реактивному (т.е. двухполюсник с импедансом можно рассматривать как последовательно соединенные резистор с сопротивлением и чисто реактивный элемент с импедансом).

Тригонометрическая форма: Если рассматривать импеданс как комплексное число в тригонометрической форме, то **модуль** соответствует отношению амплитуд напряжения и тока (сдвиг фаз не учитывается), а **аргумент** - сдвигу фазы между током и напряжением, т.е. насколько ток *отстаёт* от напряжения.

Элементы цепи и соответствующие им *импедансы*:



$$Z = R + iX$$

Закон Ома в комплексной форме

Импеданс соединений:

$$Z = \sum_k Z_k$$

- последовательного

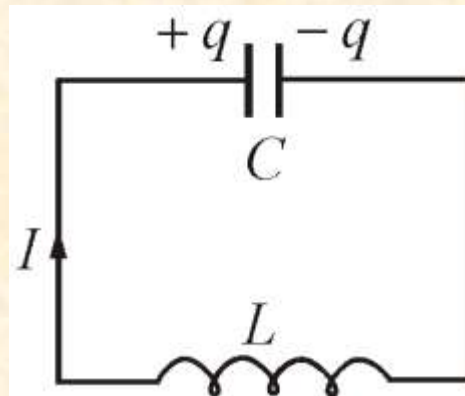
$$\frac{1}{Z} = \sum_k \frac{1}{Z_k}$$

- параллельного

$$I = \frac{\varepsilon}{Z} = \frac{\varepsilon}{R + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)}$$

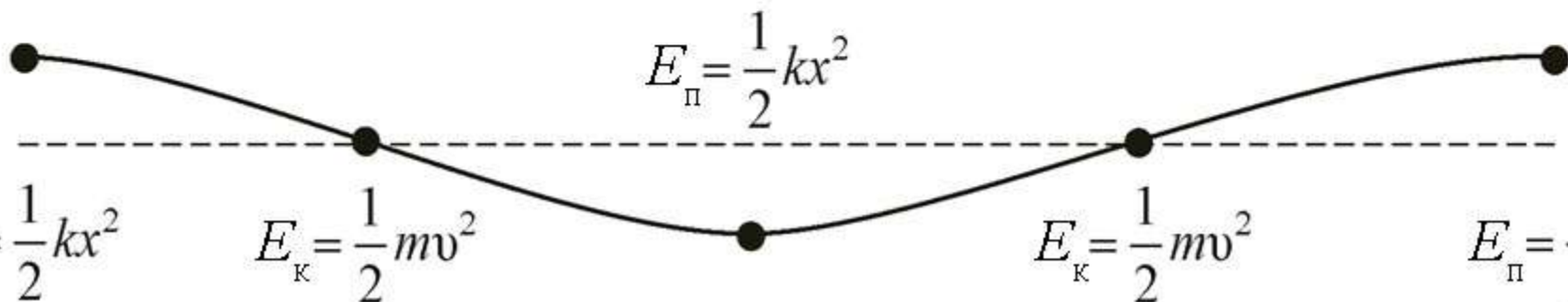
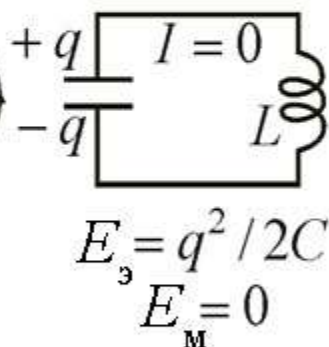
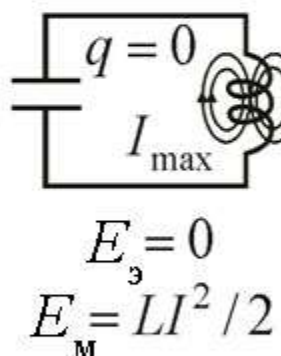
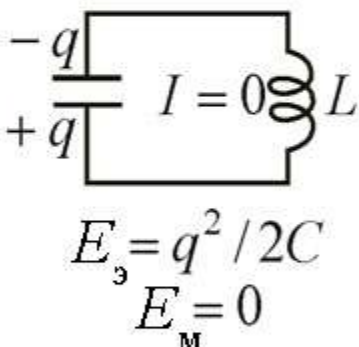
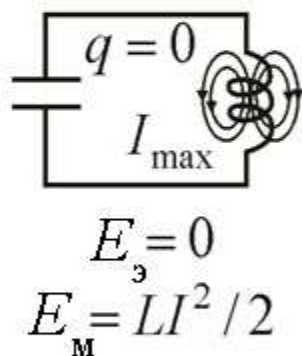
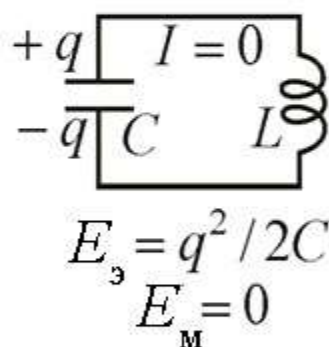
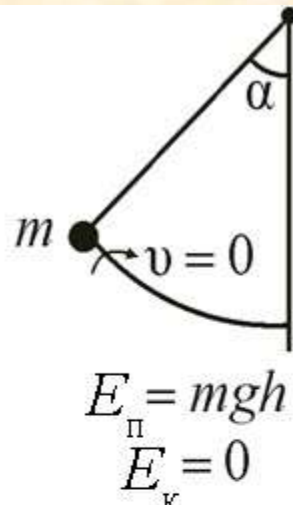
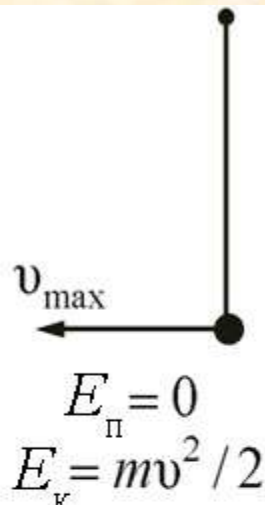
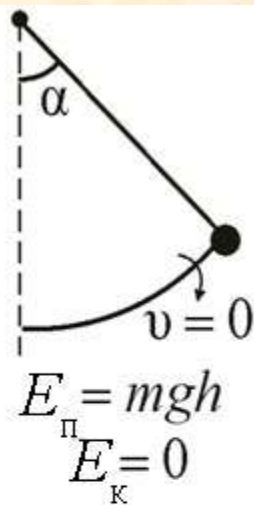
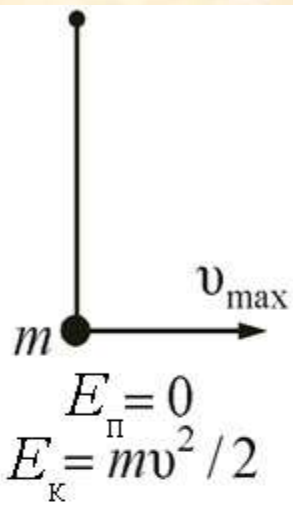
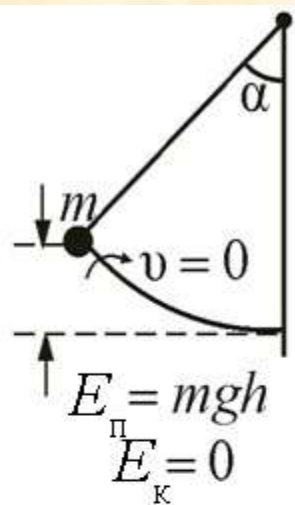
15.2. Свободные колебания в электрическом контуре без активного сопротивления

В цепи, содержащей индуктивность (L) и ёмкость (C) могут возникать электрические колебания. Такая цепь называется *колебательным контуром*



Колебания в контуре можно вызвать: либо зарядив конденсатор, либо вызвав в индуктивности ток (например, включив магнитное поле).

т.к. $R = 0$, то полная энергия контура $E = \text{const}$



Если энергия конденсатора равна нулю, то энергия магнитного поля максимальна и наоборот...

Из сопоставления электрических и механических колебаний следует, что, энергия электрического поля

$$U = \frac{q^2}{2C} \quad \text{аналогична потенциальной энергии}$$

упругой деформации, а энергия магнитного поля аналогична кинетической энергии;

Индуктивность L играет роль массы m

$1/C$ – роль коэффициента жесткости k

Заряду q соответствует смещение маятника x

Силе тока $I \sim$ скорость v

Напряжению $U \sim$ ускорение a

В соответствии с законом Кирхгофа (и законом сохранения энергии)

$$\frac{q}{C} = -L \frac{dI}{dt}$$

$$\frac{d^2 q}{dt^2} + \frac{1}{LC} q = 0$$

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

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

Это дифференциальное уравнение 2-го порядка, решением которого является гармоническая функция

$$q = q_m \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

Заряд на обкладке конденсатора изменяется по гармоническому закону с частотой ω_0 – *собственная частота контура*. Для периода колебаний получается так называемая *формула Томпсона*:

$$T = \frac{1}{\nu} = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi\sqrt{LC} \quad \boxed{T = 2\pi\sqrt{LC}}$$

$$U = \frac{q_m}{C} \cos(\omega_0 t + \varphi) = U_m \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

Закон Ома: $\boxed{U_m = \sqrt{\frac{L}{C}} I_m}$ $\sqrt{\frac{L}{C}}$ – волновое сопротивление [Ом]

$$I = \frac{dq}{dt} = -\omega_0 q_m \sin(\omega_0 t + \varphi) = I_m \cos\left(\omega_0 t + \varphi + \frac{\pi}{2}\right)$$

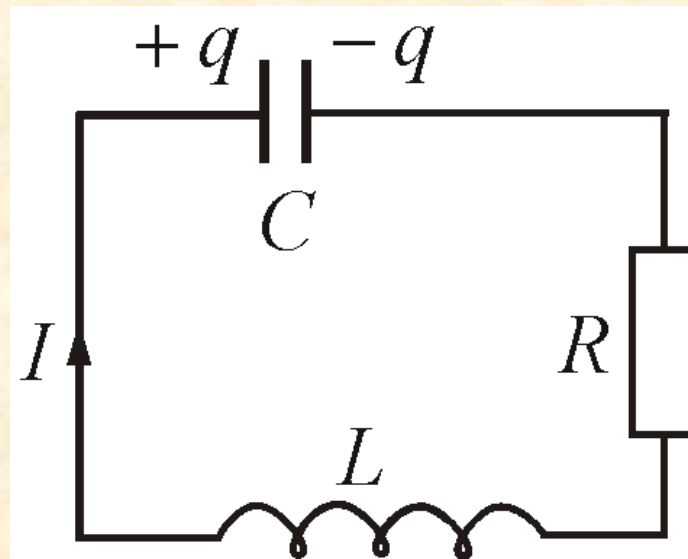
$$I_m = \omega_0 q_m;$$

На емкости ток опережает напряжение на $\pi/2$.

На индуктивности, наоборот, напряжение опережает ток на $\pi/2$.

15.3. Свободные затухающие электрические колебания

Всякий реальный контур обладает активным сопротивлением. Энергия, запасенная в контуре, постепенно расходуется в этом сопротивлении на нагревание, вследствие чего колебания затухают.



По второму закону Кирхгофа

$$IR + \frac{q}{c} = -L \frac{dI}{dt}$$

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

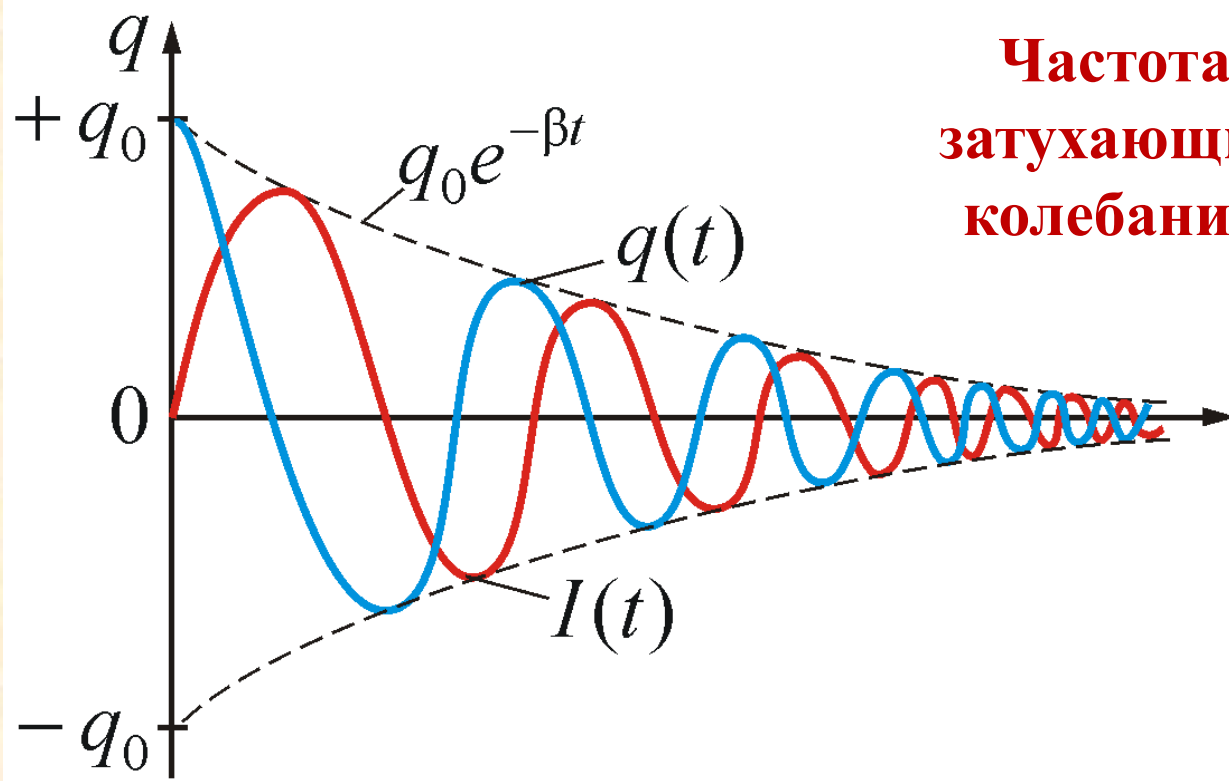
Это уравнение свободных затухающих колебаний в контуре R , L и C .

Решение этого уравнения имеет вид:

$$q = q_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t + \varphi),$$

$\beta = R/2L$ - коэффициент затухания

$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ - собственная частота контура



**Частота
затухающих
колебаний**

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$$

или

$$\omega = \sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}}$$

Затухание принято характеризовать **логарифмическим декрементом затухания**

$$\theta = \ln \frac{A(t)}{A(t+T)} = \beta T$$

Т.к. коэффициент затухания $\beta = \frac{R}{2L}$

Период затух. колебаний $T = \frac{2\pi}{\omega}$;

Тогда $\theta = \beta T = \frac{\pi R}{L\omega}$

R , L , ω – определяются параметрами контура, следовательно, и θ является характеристикой контура.

Если затухание невелико $\beta^2 \ll \omega_0^2$

$$\omega = \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}},$$

$$\theta = \pi R \sqrt{\frac{C}{L}}$$

Добротность колебательного контура Q

определяется как величина обратно пропорциональная θ
(*Чем меньше затухание, тем выше добротность*)

$$Q = \frac{\pi}{\theta}$$

$$\tau = \frac{1}{\beta}$$

- *время затухания* – время за которое амплитуда колебаний уменьшается в e раз

$$N_e = \frac{\tau}{T} = \frac{1}{\beta T}$$

- *число колебаний*, совершаемых за время затухания

$$\theta = \frac{1}{N_e}$$

то

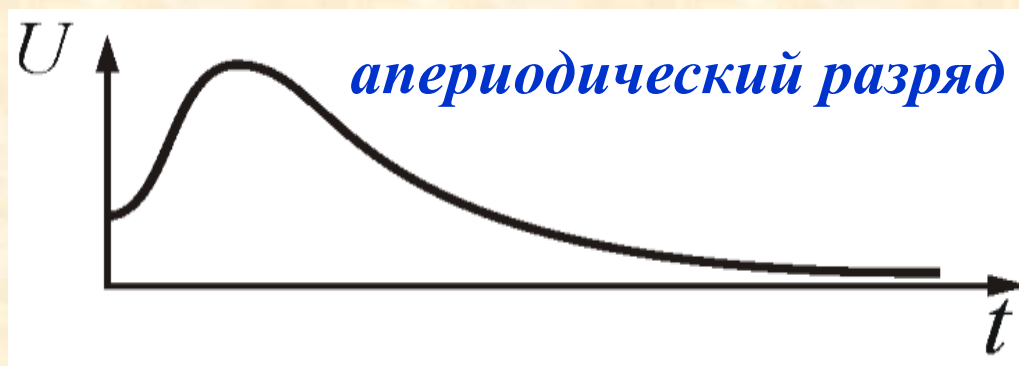
$$Q = \pi N_e$$

$$Q = 2\pi \frac{W}{\Delta W}$$

W – энергия контура в данный момент,
 ΔW – убыль энергии за один период,
следующий за этим моментом

При $\beta^2 \geq \omega_0^2$, т.е. при $R^2 / 4L^2 \geq 1 / LC$ ($T \rightarrow \infty$):

Колебаний не будет



Критическое сопротивление - сопротивление контура, при котором колебательный процесс переходит в аперiodический.

$$\frac{R_{\kappa}^2}{4L^2} = \frac{1}{LC}$$

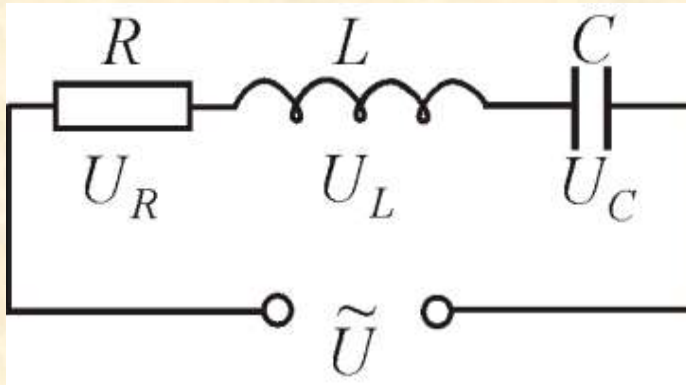
$$R_{\kappa} = 2\sqrt{\frac{L}{C}} = 2R_{\text{ВОЛН}}$$

**Критическое
сопротивление**

$R_{\text{ВОЛ}}$ – волновое сопротивление, определяемое параметрами L и C .

15.4. Вынужденные электрические колебания

Возникают в контуре при подаче переменного напряжения



$$U = U_m \cos \omega t$$

Уравнение вынужденных электрических колебаний:

$$\frac{d^2 q}{dt^2} + 2\beta \frac{dq}{dt} + \omega_0^2 q = \frac{U_m}{L} \cos \omega t$$

(совпадает с дифференциальным уравнением механических вынужденных колебаний)

Его решение при больших t

$$q = q_m \cos(\omega t + \varphi)$$

где

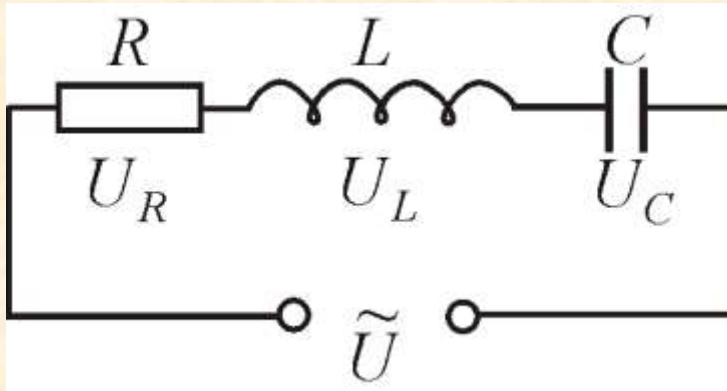
$$q_m = \frac{U_m}{\omega \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}} = \frac{U_m}{\omega \sqrt{R^2 + (R_L - R_C)^2}}$$

Величина

$$Z = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2} \quad - \text{ полное}$$

сопротивлением цепи

Резонанс напряжений (последовательный резонанс)



При последовательном соединении R, L, C , при

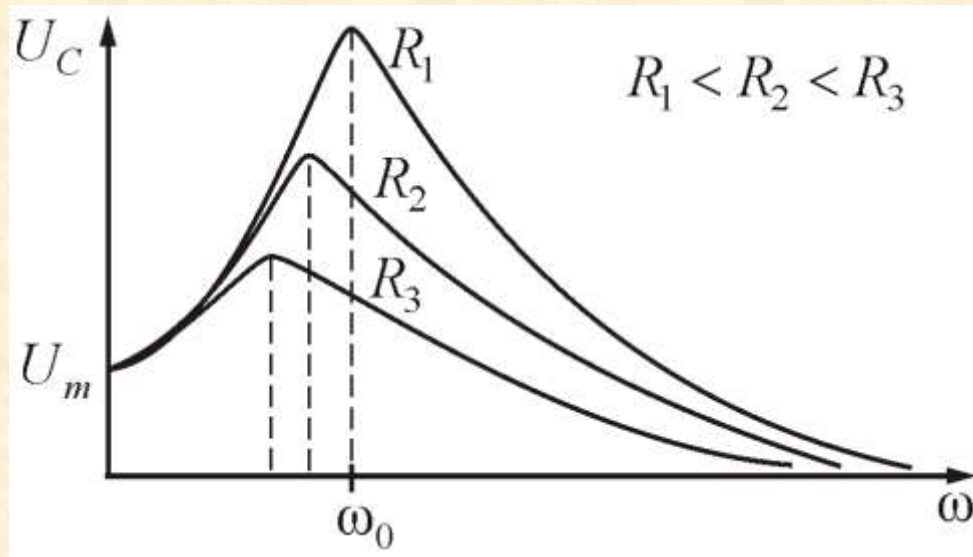
$$\omega L = \frac{1}{\omega C}$$

– наблюдается **резонанс**.

$$\omega_{\text{рез}} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}$$

При этом угол сдвига фаз между током и напряжением обращается в нуль ($\varphi = 0$) и $Z = R$

Тогда $U = U_R$, а U_C и U_L одинаковы по амплитуде и противоположны по фазе. Такой вид резонанса называется **резонансом напряжений** или **последовательным резонансом**.



$$U_{L_{рез}} = U_{C_{рез}} = \sqrt{\frac{L}{C}} I_m = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}} U_m = QU_m$$

Таким образом, **при последовательном резонансе** на ёмкости можно получить напряжение с амплитудой $QU \gg U$ в узком диапазоне частот.

Этот эффект **широко используется в различных усилительных устройствах.**

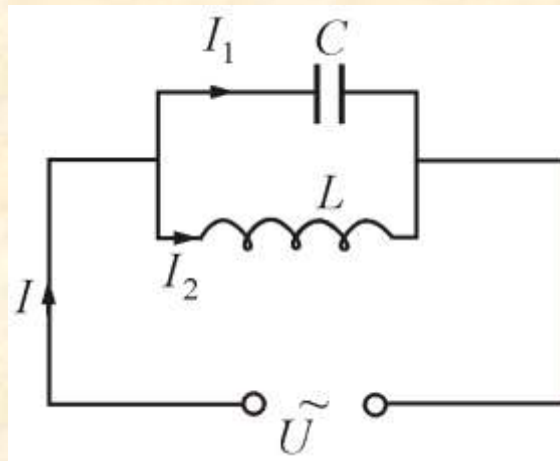
Резонанс токов (параллельный резонанс)

Наблюдается в цепях переменного тока, содержащих параллельно включенные ёмкость и индуктивность.

Силы тока в ветвях:

$$I_1 = I_{m1} \cos(\omega t - \varphi_1)$$

$$I_2 = I_{m2} \cos(\omega t - \varphi_2)$$



При $R = 0, L = 0$: $I_1 = I_{m1} \cos(\omega t - \varphi_1)$

$$I_{m1} = \frac{U_m}{1/\omega C} \quad \text{tg } \varphi = \frac{U_p}{U_a} = \frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}$$

$$\text{tg } \varphi_1 = -\infty \quad \text{т.к.} \quad \varphi_1 = (2n + 3/2)\pi, \quad \text{где} \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

Аналогично, при $R = 0, C = \infty$: $I_2 = I_{m2} \cos(\omega t - \varphi_2)$

$$I_{m2} = \frac{U_m}{\omega L} \quad \text{tg } \varphi_2 = +\infty, \quad \text{т.е.} \quad \varphi_2 = (2n + 1/2)\pi$$

$$\text{где} \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

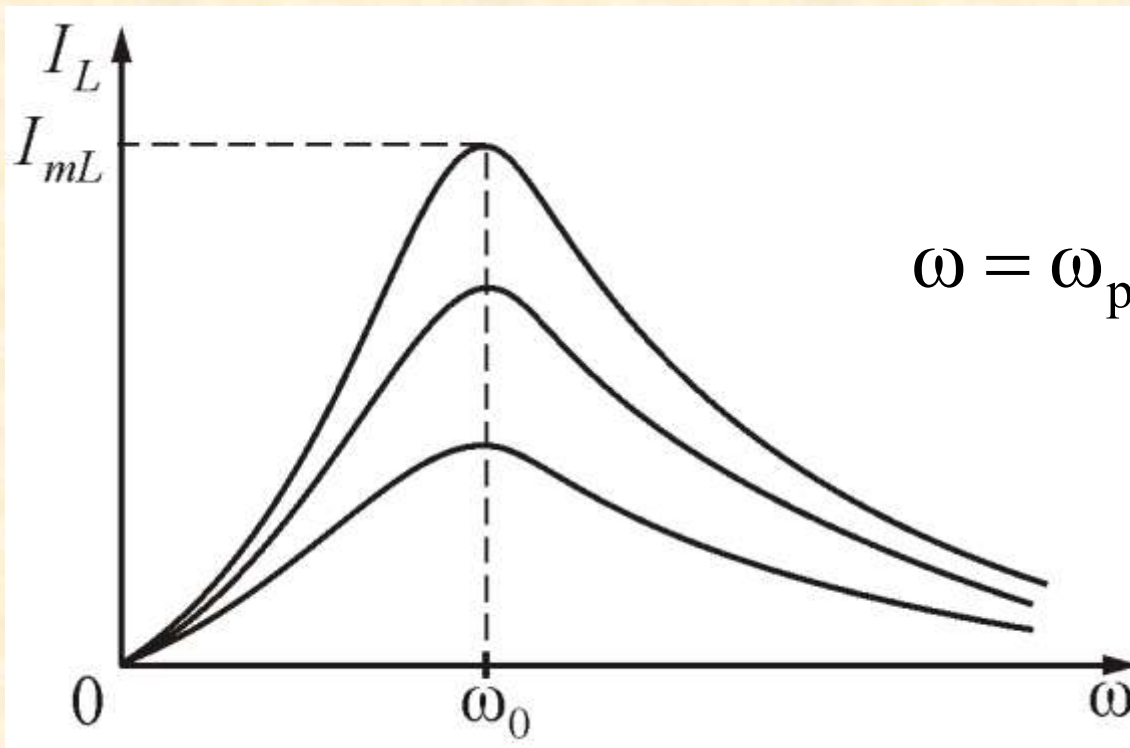
Из сравнения уравнений вытекает, что разность фаз в ветвях цепи $\varphi_1 - \varphi_2 = \pi$ т.е. токи противоположны по фазе

$$I_m = |I_{m1} - I_{m2}| = U_m \left| \omega C - \frac{1}{\omega L} \right|$$

Если $\omega = \omega_{рез} = \frac{1}{\sqrt{LC}}$,

то $I_{m1} = I_{m2}$ и $I_m \rightarrow 0$

Емкость конденсатора можно подобрать так, что **в результате резонанса ток в подводящих цепях резко уменьшается, зато ток через индуктивность возрастёт**



$$\omega = \omega_{\text{рез}} = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

Резонанс токов (параллельный резонанс) — явление уменьшения амплитуды тока во внешней цепи и резкого увеличения тока в катушке индуктивности при приближении частоты приложенного напряжения ω к $\omega_{\text{рез}}$.

(Используется в резонансных усилителях, приемниках, а также в индукционных печах для разогрева металла).

15.5. Работа и мощность в цепи переменного тока

Мгновенное значение мощности переменного тока равно произведению мгновенного значения напряжения на силу тока:

$$P(t) = U(t)I(t)$$

$$U(t) = U_m \cos \omega t$$

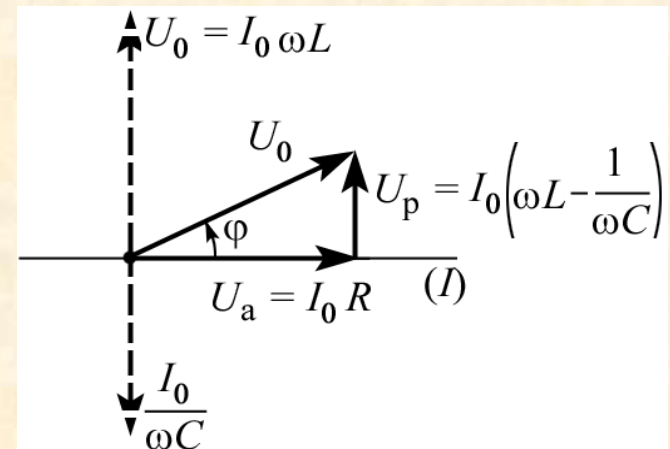
$$I(t) = I_m \cos(\omega t - \varphi)$$

$$\langle P \rangle = \frac{1}{2} I_m U_m \cos \varphi$$

$$\langle P \rangle = \frac{1}{2} R I_m^2$$

из векторной диаграммы:

$$U_m \cos \varphi = R I_m$$

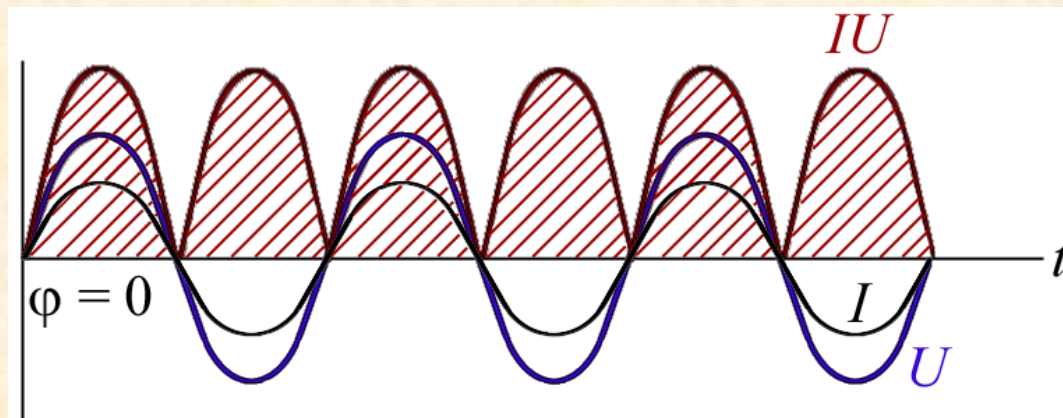


1. При наличии только активного сопротивления (вся работа переходит в тепло):

Напряжение на концах участка цепи: $U = U_0 \sin \omega t$

Переменный ток в цепи: $I = I_0 \sin \omega t$

Мгновенное значение мощности: $P_t = IU = I_0 U_0 \sin^2 \omega t$



Работа переменного тока за dt :

$$A = P_t dt = I_m U_m \sin^2 \omega t dt$$

Такую же мощность развивает постоянный ток: $I = \frac{I_m}{\sqrt{2}}$

Средняя мощность

$$\langle P \rangle = \frac{1}{2} I_m U_m \quad \text{или} \quad \langle P \rangle = \frac{1}{2} R I_m^2$$

Действующие (или эффективные) значения тока и напряжения:

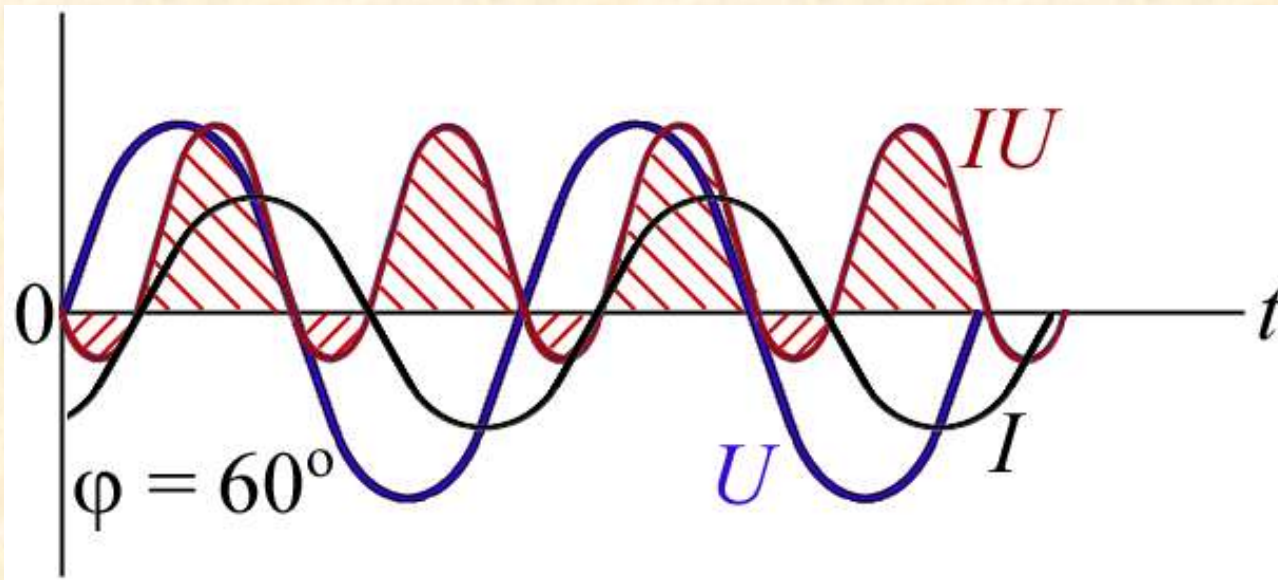
$$I = \frac{I_m}{\sqrt{2}}$$

$$U = \frac{U_m}{\sqrt{2}}$$

Действующее (эффективное) значение силы переменного тока - величина постоянного тока, действие которого произведёт такую же работу (тепловой или электродинамический эффект), что и рассматриваемый переменный ток за время одного периода.

Все амперметры и вольтметры градуируются по действующим значениям тока и напряжения.

При наличии реактивного сопротивления



- колебания
мгновенной
мощности с
переменной знака
(средняя
мощность
уменьшается)

Работа переменного тока за период T : $A = \frac{1}{2} I_m U_m T \cos \varphi$

Средняя мощность: $\langle P \rangle = \frac{A_T}{T} = \frac{1}{2} I_m U_m \cos \varphi$

$\cos \varphi$ - коэффициент мощности.

При $\cos \varphi = 0$ $P = 0$