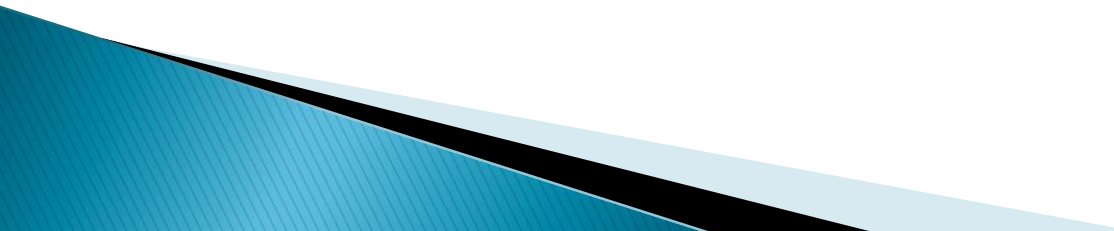


**Тема 22**  
**Переменный ток.**  
**Закон Ома.**



# Перечень вопросов рассматриваемых на лекции:

1. Явление самоиндукции.
  2. Энергия магнитного поля.
  3. Полная цепь переменного тока. Закон Ома для цепи переменного тока.
- 

# 1. Явление самоиндукции.

▶ Если в цепи течет ток, изменяющийся во времени, то он создает магнитное поле, тоже изменяющееся во времени, а значит изменяется и магнитный поток через контур

$$\Phi = LI \quad (22.1)$$

где  $I$  – сила тока в некотором контуре;  $\Phi$  – магнитный поток сквозь этот же контур,  $L$  – индуктивность контура.

$[L] = 1 \text{ Гн. (Генри)}$ .

Индуктивность определяется геометрией контура (формой и размерами), и не зависит от материала проводника.

ЭДС самоиндукции возникает в контуре, как результат изменения силы тока в этом же контуре.

$$\varepsilon_{с.инд} = -L \frac{dI}{dt} \quad (22.2)$$

Согласно правилу Ленца, ЭДС самоиндукции препятствует изменению тока в цепи, обладающей индуктивностью, поэтому в такой цепи изменение тока не может происходить мгновенно.

## 2. Энергия магнитного поля.

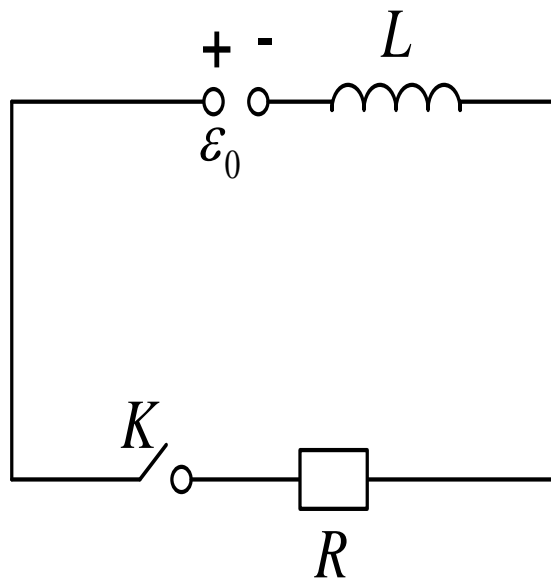


Рисунок 1 –принципиальная схема электрической цепи постоянного тока, содержащей резистр и катушку

При  $t = 0$   $I(0) = 0$

По второму закону Кирхгофа:

$$\begin{aligned}\varepsilon_0 + \varepsilon_{\text{с.инд}} &= IR \\ \varepsilon_0 - L \frac{dI}{dt} &= IR\end{aligned}$$

$dA$  – работа, совершаемая сторонними силами источника при перемещении заряда  $dq$  по цепи:

$$dA = \varepsilon_0 dq = \varepsilon_0 Idt$$

Тогда:

$$\begin{aligned}A &= \int \varepsilon_0 dq = \int_0^{t_1} (L \frac{dI}{dt} + IR) \cdot Idt \\ A &= \int_0^{t_1} L \frac{dI}{dt} Idt + \int_0^{t_1} I^2(t) \cdot R dt = \int_0^{t_1} L I dI + \int_0^{t_1} I^2(t) R dt \\ A &= \frac{LI_1^2}{2} + \int_0^{t_1} I^2(t) R dt\end{aligned}$$

Второе слагаемое описывает тепло (количество теплоты), которое выделилось за промежуток времени от 0 до  $t_1$ .

По закону сохранения энергии первое слагаемое в правой части характеризует энергию, которая образовалась (также имеет размерность энергии) за счет работы сторонних сил, т. е. энергию магнитного поля тока:

$$W_M = \frac{1}{2} LI^2 \quad (22.3)$$

Переменный ток изменяется по закону:

$$I = I_0 \sin \omega t, \quad (22.4)$$

Где  $I_0$  – амплитуда тока,  $\omega$  – циклическая частота тока:

$$\omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi}{T}, \quad (3.18)$$

$T$  – период изменения тока,  $\nu$  – частота (обычная)

### 3. Полная цепь переменного тока. Закон Ома для цепи переменного тока.

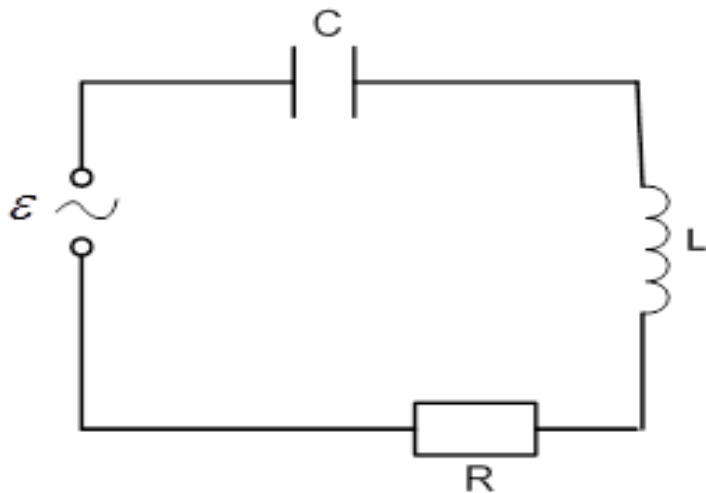


Рисунок 2 – Электрическая цепь переменного тока с сосредоточенными параметрами

$$I = I_0 \sin \omega t \quad (22.5),$$

где  $\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi\nu$  — циклическая частота переменного тока.

$I_0$  — амплитуда тока.

Ток в такой цепи можно представить в виде (22.5).

$$\varepsilon = U = U_0 \sin(\omega t + \varphi), \quad (22.6)$$

где  $U$  — полное напряжение в цепи;  $U_0$  — амплитуда полного напряжения в цепи;  $\varphi$  — сдвиг фаз между током и напряжением.

Для удобства решения ДУ силу тока и напряжения можно представить в виде КОМПЛЕКСНЫХ ВЕЛИЧИН.

$$\dot{I} = I_0 e^{i\omega t}; \quad (22.7)$$

$$\varepsilon = U = U_0 e^{i(\omega t + \varphi)}, \quad (22.8)$$

где  $i = \sqrt{-1}$ .



После решения ДУ у полученного решения необходимо выделить мнимую часть, которая будет описывать реальный ток в цепи:

$$e^{i\varphi} = \cos \varphi + i \sin \varphi; \text{ так как } U_c = \frac{Q}{C}, \text{ то}$$

$$\varepsilon + \varepsilon_{\text{с.инд}} = IR + \frac{Q}{C}$$

Возьмем производную по времени:

$$\frac{d\varepsilon}{dt} = L \frac{d^2 I}{dt^2} + R \frac{dI}{dt} + \frac{1}{C} \frac{dQ}{dt};$$

$$\frac{d\varepsilon}{dt} = L \frac{d^2 I}{dt^2} + R \frac{dI}{dt} + \frac{1}{C} I;$$

(Производная  $\frac{d}{dt}$  дает множитель  $i\omega$ ).

$$i\omega\varepsilon = (i\omega)^2 LI + Ri\omega I + \frac{1}{C} I; |$$

Разделим на  $i\omega$ :

$$\varepsilon = i\omega L I + R I - \frac{i}{\omega C} I;$$

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

$$I = \frac{\varepsilon}{R + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)}; \quad (22.9)$$

(22.9) – закон Ома для цепи переменного тока в комплексной форме.  
Полное сопротивление цепи

$$Z = R + i \left( \omega L - \frac{1}{\omega C} \right); \quad (22.10)$$

$Z$  – комплексный импеданс цепи.

$Z$  зависит от сопротивления  $R$ , индуктивности  $L$ , емкости  $C$  цепи и от частоты тока  $\omega$ .

Если (3.29) сократить на  $e^{i\omega t}$ , то получим модули комплексных амплитуд тока и ЭДС. Этот метод называется методом комплексных амплитуд.

$$|I| = \frac{|\varepsilon|}{|Z|}.$$

Учитывая (3.21):

$$|I| = I_0 - \text{амплитуда тока.}$$

$$|\varepsilon| = U_0 - \text{амплитуда напряжения.}$$

$$|Z| = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}. \quad (22.11)$$

$$I_0 = \frac{U_0}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}} \quad (22.12)$$

(22.12) - соотношение между амплитудами тока и напряжения в цепи.

$$\varepsilon = IR + I\left(i\omega L - \frac{i}{\omega C}\right);$$

$U_0 = IR$  (22.13) – напряжение на резисторе в цепи (активное напряжение).

$U_L = i\omega LI$  (22.13) – напряжение на катушке в цепи (индуктивное).

$U_C = -\frac{i}{\omega C}I$  (22.14) – напряжение на конденсаторе (емкостное).

Напряжение в цепи можно представить в виде векторной диаграммы:

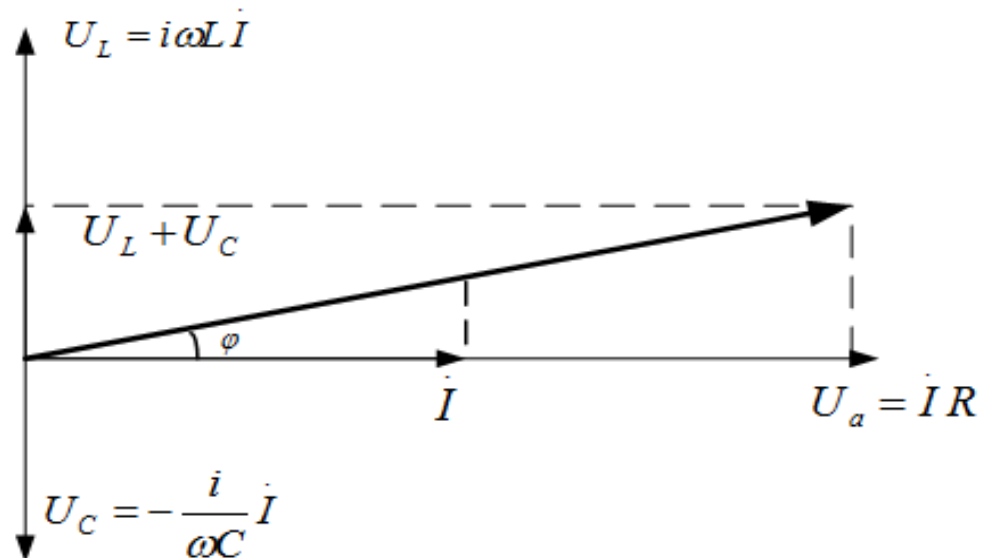


Рисунок 3– Векторная диаграмма напряжений в цепи переменного тока

$U = \varepsilon$  - полное напряжение.

$\varphi$  - сдвиг фаз между током и напряжением в цепи, может быть как положительным, так и отрицательным.

Из векторной диаграммы следует

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

Из формул (22.9) и (22.10) можно построить зависимость от частоты амплитуды тока.

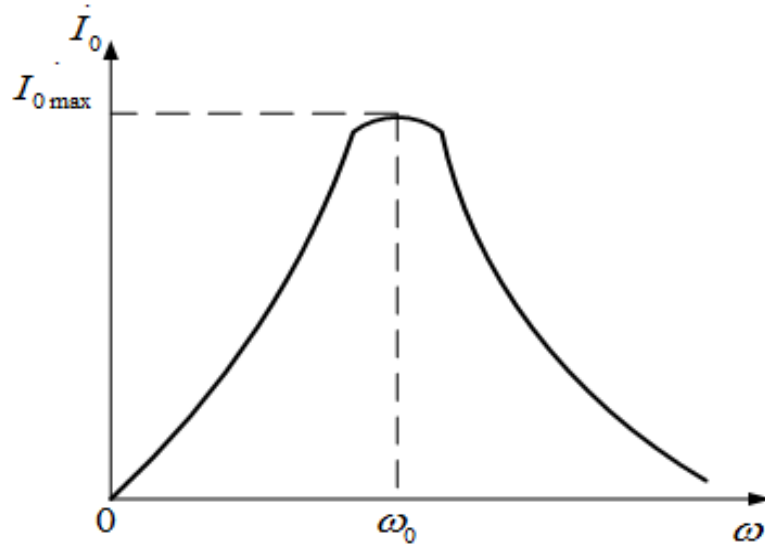


Рисунок 3.6 – Зависимость амплитуды переменного тока от частоты

Очевидно, что  $\omega_0$  можно определить из условия резонанса в цепи переменного тока:  $\omega_0 L - \frac{1}{\omega_0 C} = 0$

Формула Томсона для собственной частоты колебательного контура:

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad (22.17)$$