

# Колебания и волны

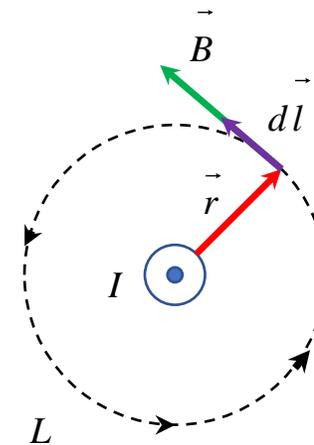
## Лекция 1(4)

# Примеры применения теоремы о циркуляции вектора

 $\vec{B}$ 

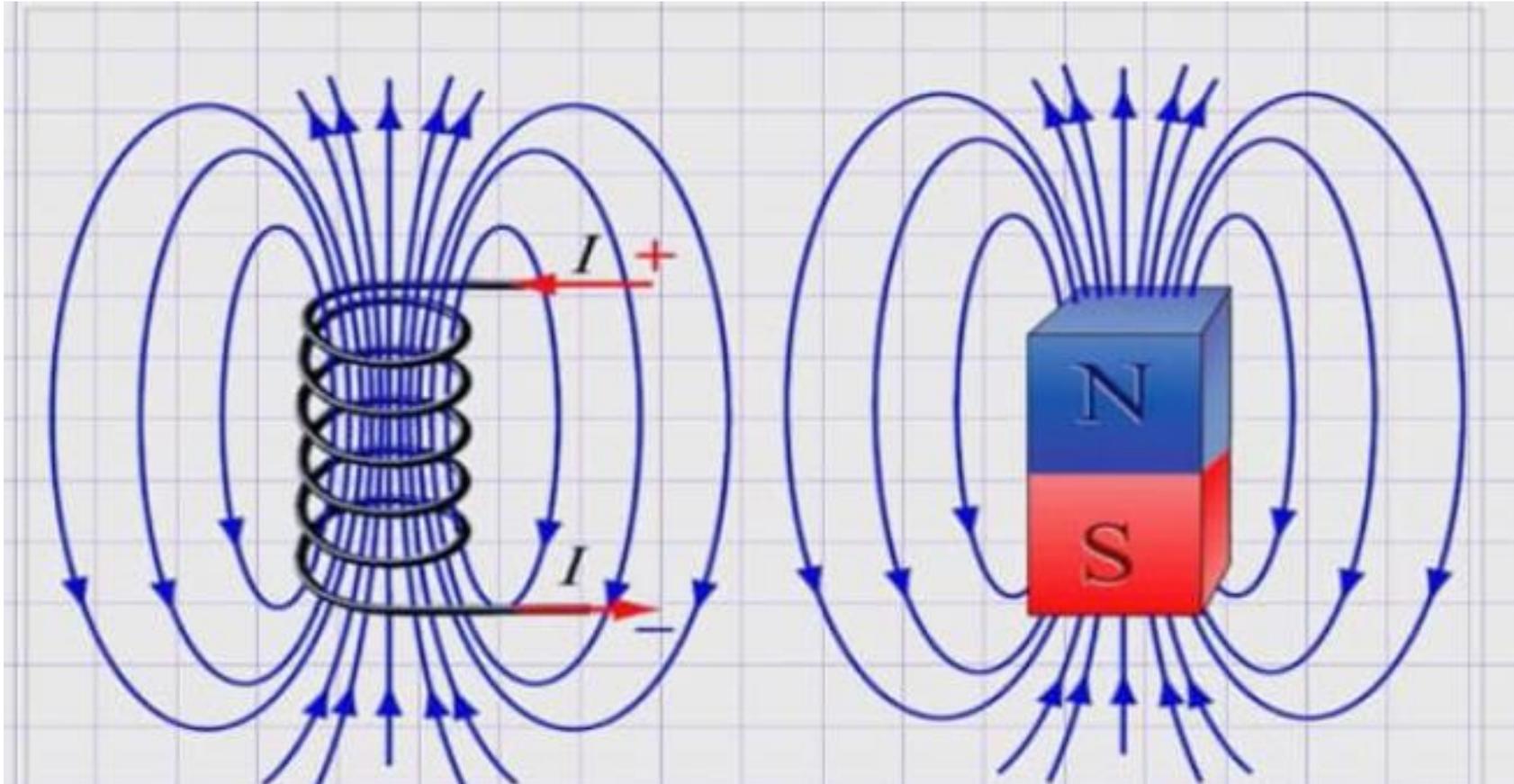
## 1. Магнитное поле прямого тока

- Замкнутый контур представлен в виде окружности радиуса  $r$ .
- В каждой точке этой окружности вектор магнитной индукции  $B$  одинаков по модулю и направлен по касательной к окружности:

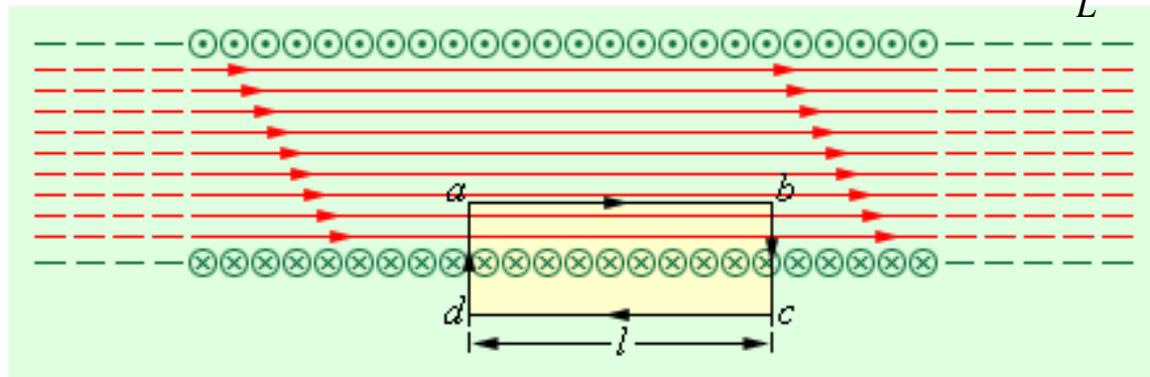
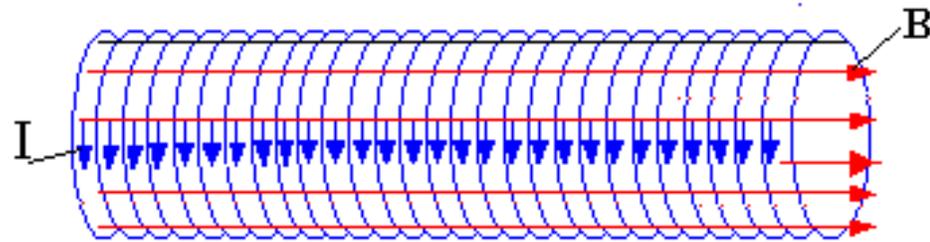


$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \oint_L B \cos 0^\circ dl = B \oint_L dl = B \cdot 2\pi r = \mu_0 I \Rightarrow$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$



# ПОЛЕ ДЛИННОГО СОЛЕНОИДА



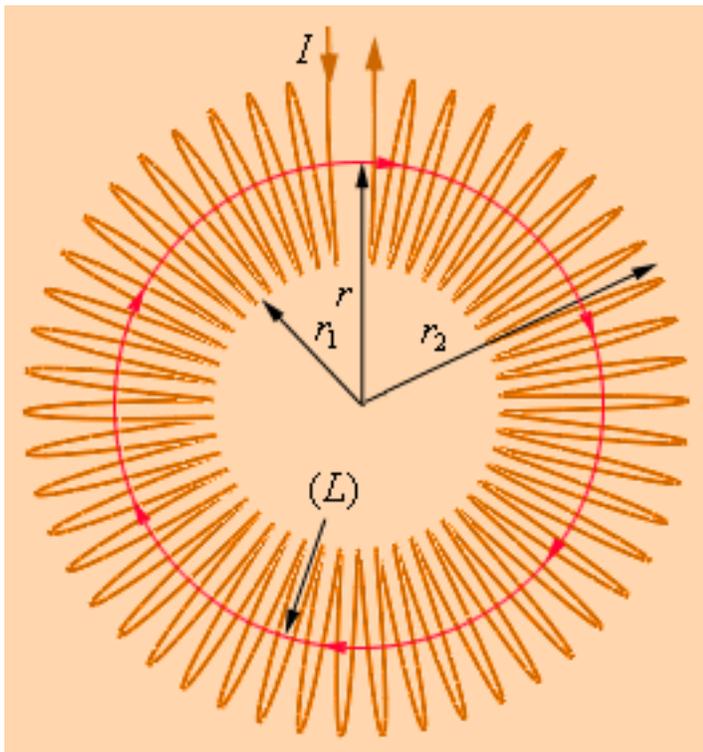
$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 \sum_{i=1}^N I_i$$

$$\begin{aligned} \oint_L \vec{B} d\vec{l} &= \int_a^b B_l dl + \int_b^c B_l dl + \\ &+ \int_c^d B_l dl + \int_d^a B_l dl = \int_a^b B_l dl = Bl \end{aligned}$$

$$\sum_{i=1}^N I_i = NI \Rightarrow Bl = \mu_0 NI \Rightarrow$$

$$B = \frac{\mu_0 NI}{l} = \mu_0 nI$$

# МАГНИТНОЕ ПОЛЕ ТОРОИДА



$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 \sum_{i=1}^N I_i \quad \vec{B} d\vec{l} = B dl;$$

$$r = const \Rightarrow B(r) = const \Rightarrow$$

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \oint_L B dl = B \oint_L dl = B 2\pi r \Rightarrow$$

$$B 2\pi r = \mu_0 IN \Rightarrow$$

$$B = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r};$$

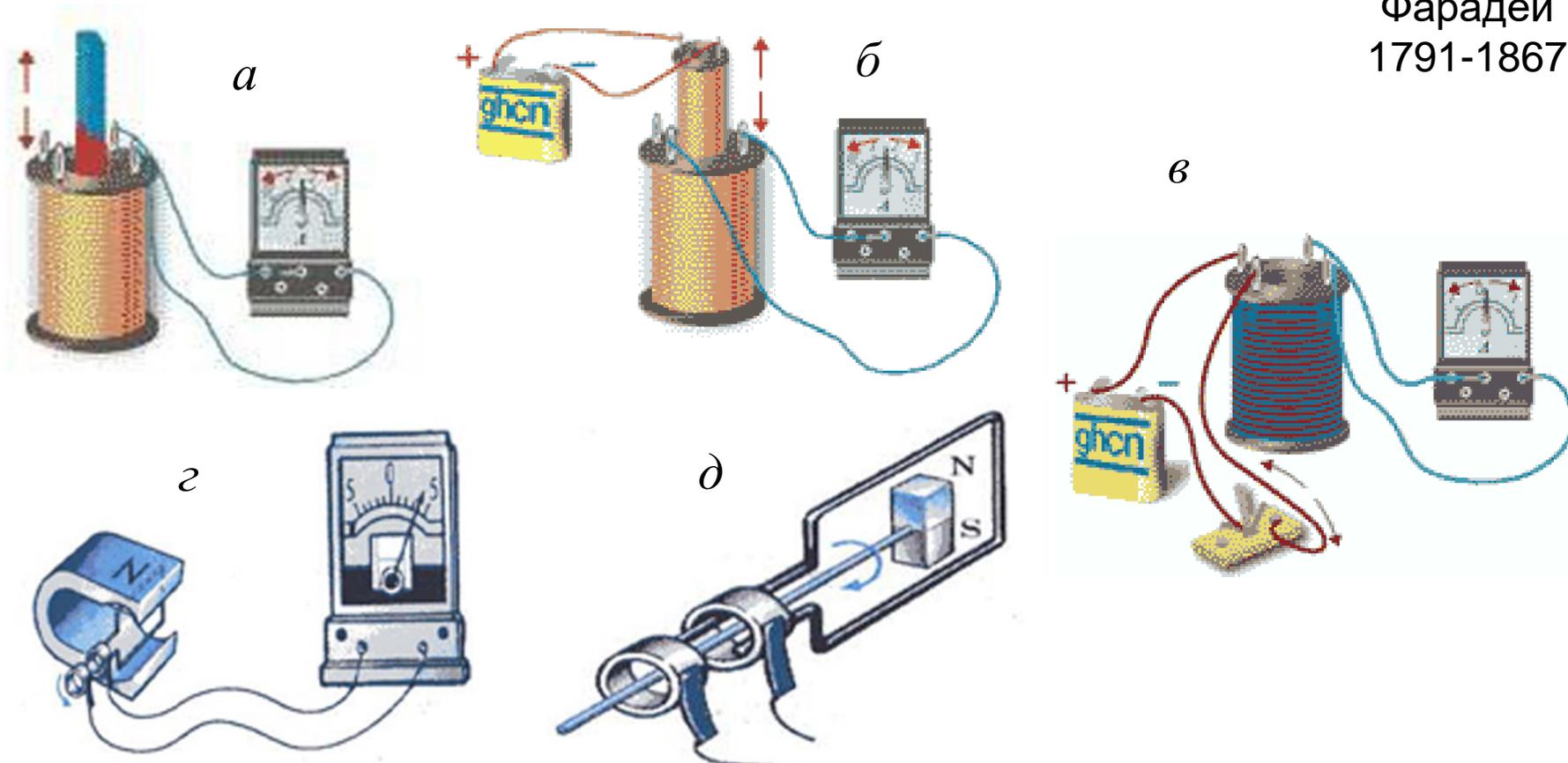
$$B_{\max} = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r_1}; \quad B_{\min} = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r_2}.$$

## Опыты Фарадея (1831)

а) движение магнита относительно катушки (или наоборот); б) движение катушек относительно друг друга; в) изменение силы тока в цепи первой катушки (с помощью реостата или замыканием и размыканием выключателя); г) вращение контура в магнитном поле; д) вращение магнита внутри контура.



Майкл  
Фарадей  
1791-1867



## Электромагнитная индукция (1831)

Электромагнитной индукцией (от лат. *inductio* – наведение) называется явление возникновения электрического тока в замкнутом проводящем контуре при изменении потока магнитной индукции, пронизывающей площадь этого контура (т.е. сцепленного с этим контуром).

Появление такого тока называют его индукцией, а сам возникающий ток – индукционным.



Майкл  
Фарадей  
1791-1867

$$\Phi = B_n S = BS \cos(\vec{n}, \vec{B}) = \mu_0 \mu H S \cos(\vec{n}, \vec{B})$$

Величина индукционного тока не зависит от способа изменения магнитного потока, а определяется лишь скоростью его изменения.

$$I_{\text{инд}} \sim \frac{d\Phi}{dt} \quad \longrightarrow \quad I_{\text{инд}} \sim \frac{\mathcal{E}^{\text{инд}}}{R} \quad \longrightarrow \quad \boxed{\mathcal{E}^{\text{инд}} \sim \frac{d\Phi}{dt}}$$

Сила индукционного тока (ЭДС индукции) пропорциональна скорости изменения магнитного потока через поверхность контура.

## Правило Ленца (1834)

Индукционный ток всегда имеет такое направление, чтобы создаваемое им магнитное поле препятствовало тому изменению магнитного потока, которое вызвало этот индукционный ток.

## Закон электромагнитной индукции (Фарадея-Ленца)

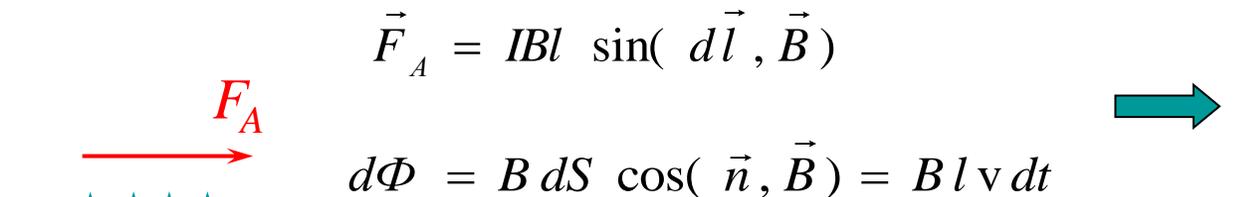
ЭДС электромагнитной индукции в замкнутом контуре численно равна и противоположна по знаку скорости изменения магнитного потока через поверхность, ограниченную этим контуром.

Правило Ленца непосредственно вытекает из закона сохранения энергии. На проводник с током действует сила Ампера. Под ее действием возникает движение. Физическое объяснение: при движении на каждый электрон действует сила Лоренца.



Генрих Фридерик  
Эмиль Ленц  
1804-1865

$$\mathcal{E}^{\text{инд}} = - \frac{d\Phi}{dt}$$


$$\vec{F}_A = Ibl \sin(\angle d\vec{l}, \vec{B})$$
$$d\Phi = B dS \cos(\angle \vec{n}, \vec{B}) = Blv dt$$
$$\mathcal{E}^{\text{инд}} = - \frac{d\Phi}{dt} = -Blv$$

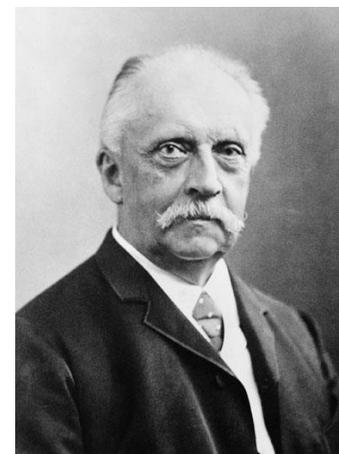
В противном случае:  $I \uparrow \Rightarrow F_A \uparrow \Rightarrow v \uparrow \Rightarrow d\Phi \uparrow \Rightarrow I \uparrow$

## Вывод формулы для ЭДС индукции из закона сохранения энергии (метод Гельмгольца)

Работа источника тока (ЭДС сторонних сил) идет на выделение тепла и перемещение проводника с током:

$$dA = I \mathcal{E} dt = I^2 R dt + I d\Phi \quad \longrightarrow \quad \mathcal{E} = IR + \frac{\partial \Phi}{\partial t}$$

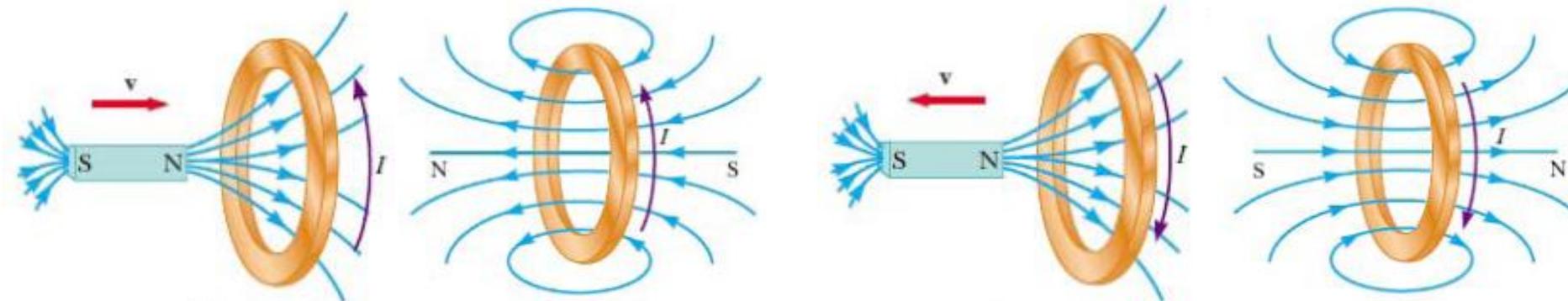
$$I = \frac{1}{R} \left( \mathcal{E} - \frac{d\Phi}{dt} \right) = I_{\text{пров}} - I_{\text{инд}} \quad \longrightarrow \quad \mathcal{E}_{\text{инд}} = - \frac{d\Phi}{dt}$$



Герман Людвиг Фердинанд Гельмгольц  
1821-1894

ЭДС индукции выражается в вольтах:

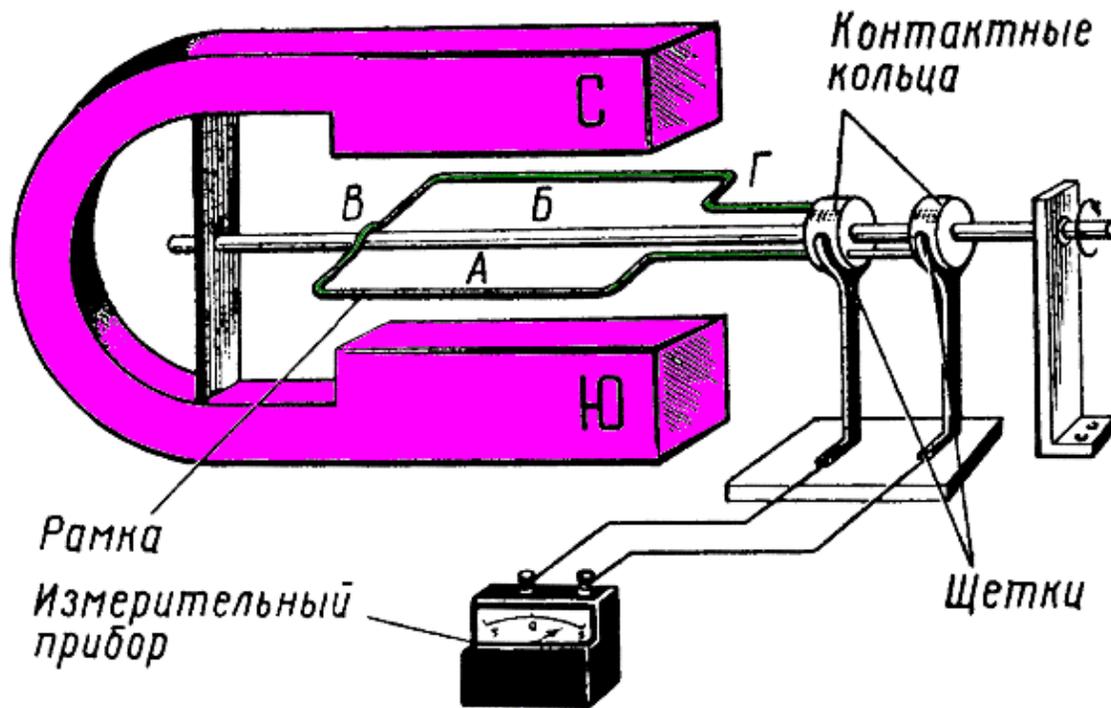
$$\left[ \frac{\text{Вб}}{\text{сек}} \right] = \left[ \frac{\text{Тл} \cdot \text{м}^2}{\text{сек}} \right] = \left[ \frac{\text{Н} \cdot \text{м}^2}{\text{А} \cdot \text{м} \cdot \text{сек}} \right] = \left[ \frac{\text{Дж}}{\text{А} \cdot \text{сек}} \right] = \left[ \frac{\text{А} \cdot \text{В} \cdot \text{сек}}{\text{А} \cdot \text{сек}} \right] = [\text{В}]$$



# Применение электромагнитной индукции

## Генератор переменного тока

Генератором переменного тока называется электромеханическое устройство, преобразующее механическую энергию в электрическую.



$$\Phi = B S \cos \omega t$$

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi}{dt} = B S \omega \sin \omega t$$

$$\mathcal{E}^{\max} = B S \omega$$

$$\nu = \frac{\omega}{2\pi} = 50 \text{ Гц}$$



$$\mathcal{E}^{\max} = N B S \omega$$

## Электродвигатель

Наоборот – электродвигатель (первый двигатель – Б.С.Якоби, 1836, приведение в движение лодки на Неве от батареи в 320 гальванических элементов).

# Применение электромагнитной индукции

## Вихревые токи – Токи Фуко (1855)

В массивных проводниках получаются токи, замкнутые в толще самого проводника – *вихревые*.

$$R = \rho \frac{l}{S}$$

**Полезно:**

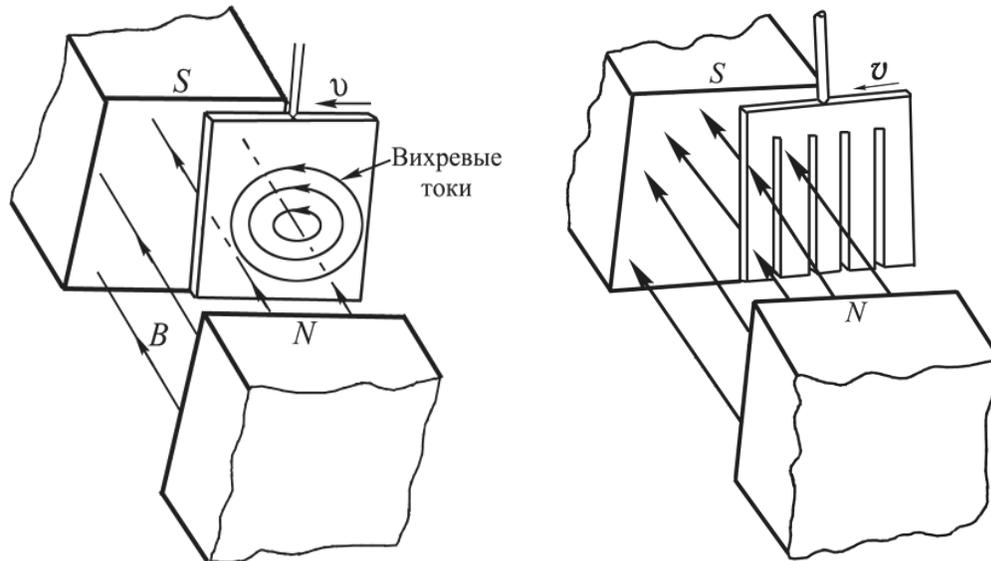
Индукционные печи для плавки сверхчистых металлов переменным током высокой частоты.

**Вредно:**

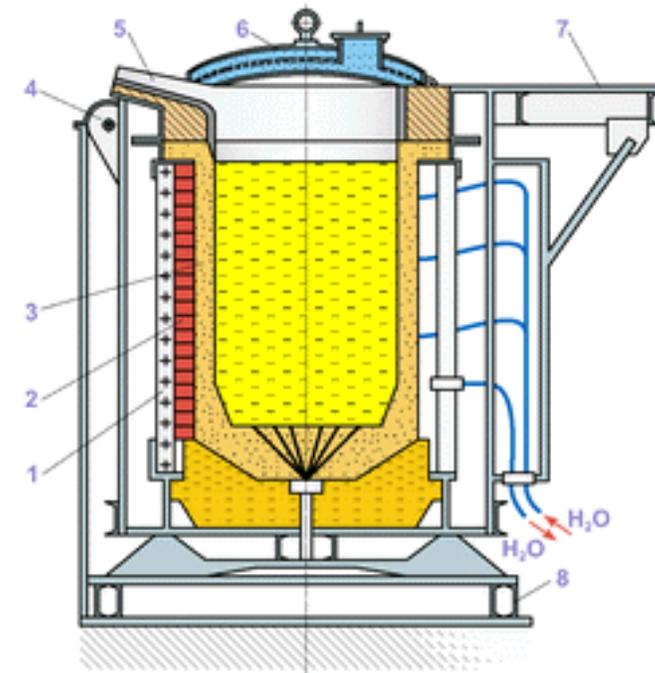
Сердечники трансформаторов набирают из отдельных тонких изолированных лаком пластин железа так, чтобы вихревые токи были перпендикулярны плоскости пластин.



Жан Бернар  
Леон Фуко  
1819-1868



ИНДУКЦИОННАЯ ТИГЕЛЬНАЯ ПЕЧЬ



## Самоиндукция

Самоиндукцией называется возникновение ЭДС индукции в контуре при изменении в нем силы тока. При увеличении силы тока в цепи самоиндукция препятствует его возрастанию, при уменьшении – убыванию, т.е. подобна явлению инерции в механике.

$$I \sim B \longrightarrow \Phi \sim B \longrightarrow \Phi \sim I \quad \Phi = LI$$

Коэффициент пропорциональности  $L$  между силой тока и магнитным потоком называется индуктивностью. Зависит от геометрии контура (формы и размеров) и магнитных свойств среды.

## Единица индуктивности

Единицей индуктивности в СИ – генри (1 Гн) называется индуктивность такого контура, магнитный поток самоиндукции которого при токе один ампер (1 А) равен

## Индуктивность соленоида

$$B = \mu_0 \mu n I = \mu_0 \mu \frac{N}{l} I \longrightarrow \Phi = B S N = \mu_0 \mu \frac{N^2}{l} S I \longrightarrow L = \mu_0 \mu \frac{N^2}{l} S$$



Джозеф  
Генри  
1797-1878

## Индуктивность соленоида

$$L = \mu_0 \mu \frac{N^2}{l} S = \mu_0 \mu \frac{(nl)^2}{l} S = \mu_0 \mu n^2 l S = \mu_0 \mu n^2 V$$

Индуктивность соленоида пропорциональна квадрату числа витков на единицу его длины, объему соленоида и магнитной проницаемости вещества сердечника соленоида.

## ЭДС самоиндукции

ЭДС самоиндукции пропорциональна индуктивности контура и скорости изменения тока в нем.

$$\mathcal{E}^{\text{инд}} = - \frac{d\Phi}{dt} = - \frac{d}{dt} (LI) = -L \frac{dI}{dt}$$

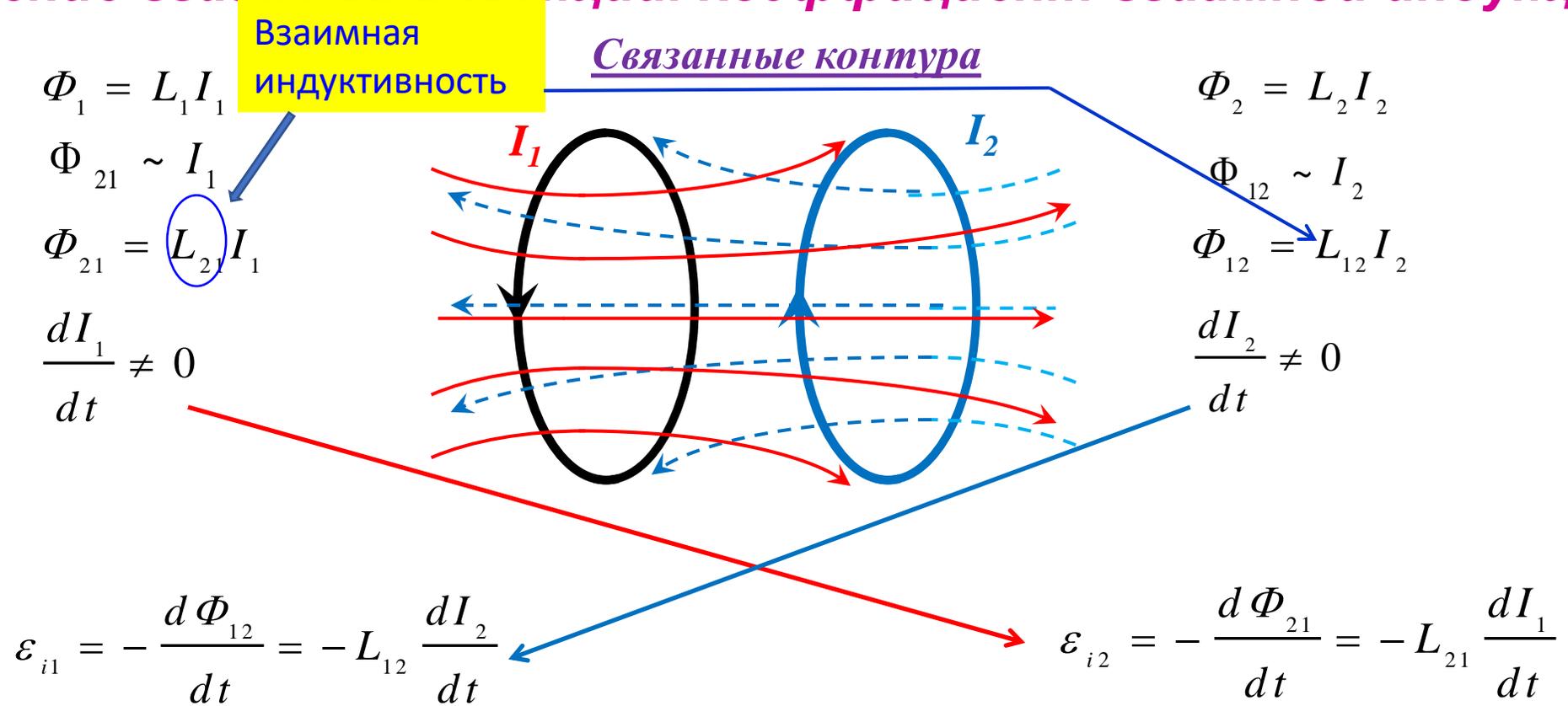
## Потокосцепление (полный магнитный поток)

Потокосцеплением контура, состоящим из нескольких витков, называется произведение магнитного потока, сцепленного с каждым витком, на число витков.

$$\Psi = \sum_N \Phi = N\Phi \quad \longrightarrow \quad \Psi = LI$$

$$\mathcal{E}^{\text{инд}} = - \frac{d\Psi}{dt}$$

# Явление взаимной индукции. Коэффициент взаимной индукции.



$$L_{12} = L_{21} = M$$

Коэффициент взаимной индукции, или взаимная индуктивность

M зависит

- от свойств каждого контура: размеры, число витков,
- взаимного расположения контуров: взаимная ориентация, расстояние,
- магнитных свойств среды: наличие магнитопровода - **трансформатор**

## Взаимоиндукция

Взаимоиндукцией называется явление, в котором обнаруживается явление возникновения ЭДС в одном из контуров при изменении силы тока в другом контуре, если их пронизывает общий магнитный поток. Такие контура называются связанными.

Текущий в контуре 1 ток  $I_1$  создаст в контуре 2 магнитный поток:

$$\Phi_2 = L_{21} I_1 \quad \longrightarrow \quad \mathcal{E}_2 = -L_{21} \frac{d I_1}{d t}$$

Аналогично текущий в контуре 2 ток  $I_2$  создаст в контуре 1 магнитный поток:

$$\Phi_1 = L_{12} I_2 \quad \longrightarrow \quad \mathcal{E}_1 = -L_{12} \frac{d I_2}{d t}$$

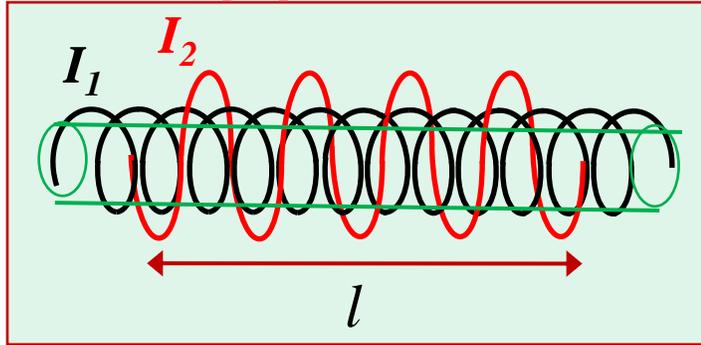
Коэффициенты  $L_{12}$  и  $L_{21}$  называются взаимной индуктивностью контуров. Точные расчеты показывают, что они равны друг другу.

$$L_{21} = L_{12} = M$$

## Трансформатор

Трансформатором называется устройство для повышения или понижения напряжения переменного тока (П.Н.Яблочков, И.Ф.Усагин, 1876).

# Коэффициент взаимной индукции 2-х длинных соленоидов, имеющих общую ось



Соленоиды 1 и 2 имеют общий сердечник, одинаковые длину  $l$  и площадь поперечного сечения  $S$

Потокоцепление и поток м.и., создаваемый током  $I_1$  через 2-й соленоид

$$\Psi_{21} = L_{21} I_1$$

$$\Psi_{21} = N_2 \Phi_{21} = n_2 l \Phi_{21}$$

$$\Phi_{21} = B_1 S_1 = \mu \mu_0 n_1 I_1 S_1$$

$$\Psi_{21} = \mu \mu_0 n_1 n_2 l S I_1$$

Симметрия отн. 1 и 2

Потокоцепление и поток м.и., создаваемый током  $I_2$  через 1-й соленоид

$$\Psi_{12} = L_{12} I_2$$

$$\Psi_{12} = N_1 \Phi_{12} = n_1 l \Phi_{12}$$

$$\Phi_{12} = B_2 S_1 = \mu \mu_0 n_2 I_2 S_1$$

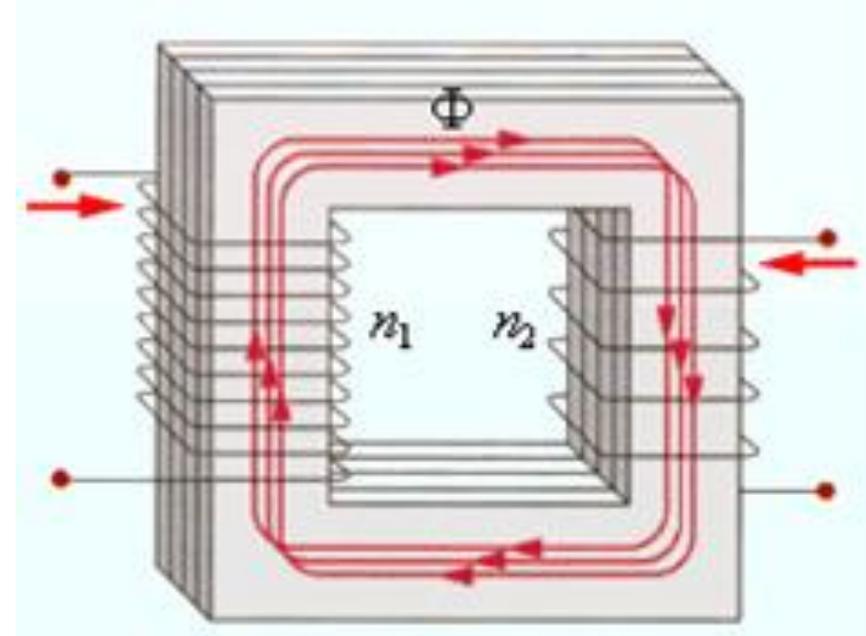
$$\Psi_{12} = \mu \mu_0 n_1 n_2 l S I_2$$

$$L_{21} = L_{12} = M = \mu \mu_0 n_1 n_2 l S$$

# Трансформатор

$$\mathcal{E}_2 = -N_2 \frac{d\Phi}{dt} \quad \mathcal{E}_1 = -N_1 \frac{d\Phi}{dt}$$

$$\rightarrow \frac{\mathcal{E}_2}{\mathcal{E}_1} = \frac{U_2}{U_1} = \frac{N_2}{N_1} = k$$



## Коэффициент трансформации

Коэффициент трансформации показывает, во сколько раз напряжение в первичной обмотке больше/меньше чем во вторичной. При  $k > 1$  трансформатор повышающий, при  $k < 1$  – понижающий.

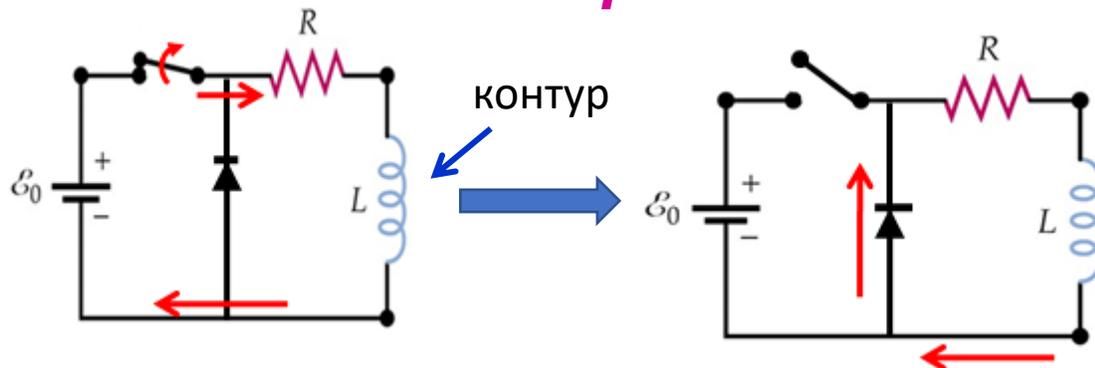
$$\mathcal{E}_2 I_2 = \mathcal{E}_1 I_1$$



$$\frac{\mathcal{E}_2}{\mathcal{E}_1} = \frac{U_2}{U_1} = \frac{N_2}{N_1} = k = \frac{I_1}{I_2}$$

Применяются в основном в линиях электропередач, поскольку потери на разогрев проводов (Джоулево тепло) пропорциональны квадрату текущего тока.

## Энергия магнитного поля.



После отключения от источника питания продолжает идти ток:

$$I = I_0 e^{-\frac{R}{L}t}$$



Совершается работа, выделяется тепло

$$dA = \varepsilon_i Idt = - \frac{d\Psi}{dt} Idt = -Id \Psi$$

$$\Psi = LI \quad d\Psi = LdI \quad dA = -LIdI$$

$$A = - \int_t^0 LIdI = \frac{LI^2}{2}$$



Идёт на нагревание.

При этом магнитное исчезает.

Ничего другого не происходит

**Магнитное поле является источником энергии, за счёт которого совершается работа**

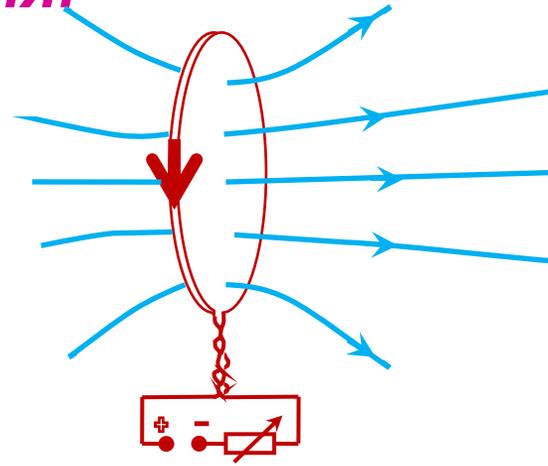
Контур, по которому течёт ток, обладает энергией, сосредоточенной в магнитном поле

$$W = \frac{LI^2}{2}$$

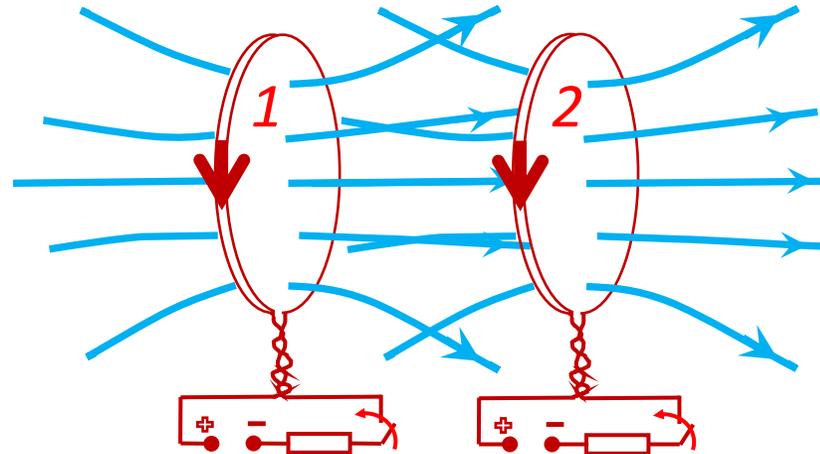
## Энергия магнитного поля.

Энергия контура с током:

$$W = \frac{LI^2}{2}$$



## Энергия 2-х связанных контуров с током.



$$W_m = \frac{L_1 I_{01}^2}{2} + \frac{L_2 I_{02}^2}{2} + M I_{01} I_{02}$$

# Энергия магнитного поля.

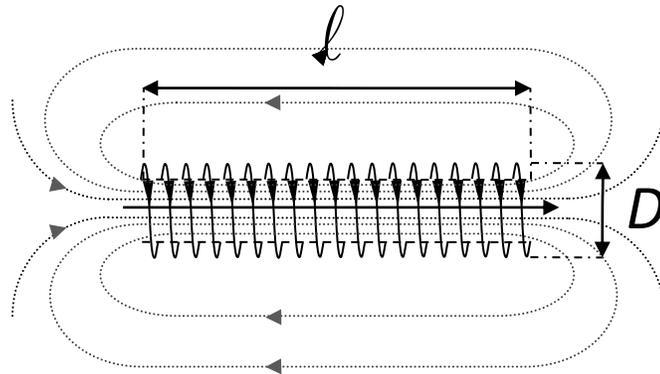
Контур, по которому течёт ток,  
обладает энергией,  
сосредоточенной в магнитном поле

$$W = \frac{LI^2}{2}$$

Энергия магнитного поля в контуре образовалась при включении цепи, за счёт работы, совершаемой источником ЭДС, против ЭДС самоиндукции.

Выразим энергию магнитного поля через его силовые характеристики.

Для длинного соленоида



$$L = \mu_0 \mu n^2 l S = \mu_0 \mu n^2 V$$

$$B = \mu_0 \mu n I$$

$$W = \frac{LI^2}{2}$$

$$W = \frac{B^2}{2 \mu_0 \mu} V = \frac{\mu_0 \mu H^2}{2} V$$

Энергия  
однородного  
магнитного поля

$$H = \frac{B}{\mu_0 \mu}$$

## Плотность энергии

$$W = \frac{LI^2}{2} = \mu_0 \mu n^2 V \frac{H^2}{2n^2} = \frac{\mu_0 \mu H^2}{2} V = \frac{BH}{2} V$$

$$L = \mu_0 \mu n^2 V$$

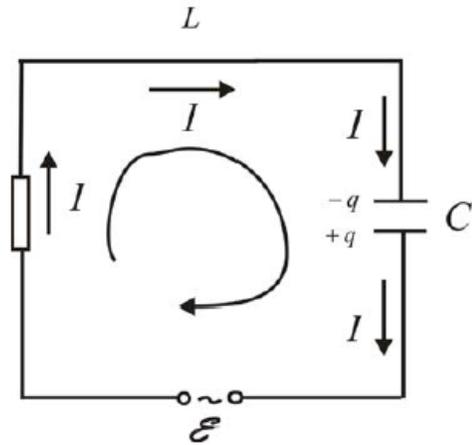


$$H = nI$$

$$B = \mu_0 \mu H$$

$$w = \frac{BH}{2} = \frac{\mu_0 \mu H^2}{2} = \frac{B^2}{2\mu_0 \mu}$$

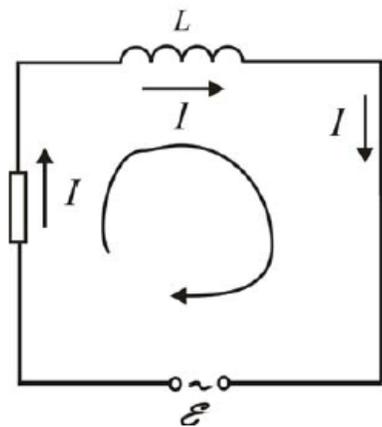
# Переходные процессы в RC- и RL-цепях.



$$R \frac{dq}{dt} + \frac{q}{c} = \mathcal{E}, \Rightarrow Rc \frac{dq}{dt} = c\mathcal{E} - q, \Rightarrow \frac{dq}{c\mathcal{E} - q} = \frac{dt}{Rc}.$$

$$\ln|c\mathcal{E} - q| = -\frac{t}{Rc} + const. \text{ При } t = 0 \text{ const} = \ln|c\mathcal{E}|,$$

$$c\mathcal{E} - q = c\mathcal{E} \cdot e^{-\frac{t}{Rc}}; \Rightarrow q = c\mathcal{E}(1 - e^{-\frac{t}{Rc}}).$$



$$L \frac{d^2q}{dt^2} + R \frac{dq}{dt} = \mathcal{E}; \Rightarrow L \frac{dI}{dt} + RI = \mathcal{E};$$

$$c \rightarrow \frac{1}{R}; \quad R \rightarrow L; \quad q \rightarrow I.$$

$$I = \frac{1}{R} \mathcal{E} (1 - e^{-\frac{Rt}{L}}).$$