Лекция 7-2022. Проводники с током в магнитном поле

- 1. Закон Ампера.
- 2. Магнитный момент контура стоком.
- 3. Контур с током в магнитном поле.
- 4. Работа по перемещению проводника с током в магнитном поле.

Не множьте сущностей без крайней необходимости

«Бритва Оккама»

Уи́льям Оккам (англ. William of Ockham; ок. 1285, Оккам, графство Суррей — 1347, Мюнхен) английский философ, францисканский монах из Оккама[1], маленькой деревни в графстве Суррей в Южной Англии. Сторонник номинализма, считал, что существует только индивидуальное, а универсалии существуют только благодаря абстрактному мышлению в человеческом уме, а помимо этого не обладают никакой метафизической сущностью.



Закон Ампера

АМПЕР Андре Мари (1775 – 1836) — французский физик математик и химик.

Основные физические работы посвящены электродинамике. Сформулировал правило для определения действия магнитного поля тока магнитную стрелку. Обнаружил влияние магнитного поля Земли на движущиеся проводники с током.

В 1820 г. А. М. Ампер экспериментально установил, что два длинных проводника с током взаимодействуют друг с другом с силой, приходящейся на единицу длины:

$$F = k \frac{I_1 I_2}{b}$$

где b – расстояние между проводниками, а k – коэффициент пропорциональности зависящий от системы единиц.

В первоначальное выражение закона Ампера не входила никакая величина характеризующая магнитное поле. Потом разобрались, что взаимодействие токов осуществляется через магнитное поле и следовательно в закон должна входить характеристика магнитного поля.

В современной записи в системе СИ, закон Ампера выражается формулой:

$$dF = I[dl, B]$$

Это сила с которой магнитное поле действует на бесконечно малый проводник с током I.

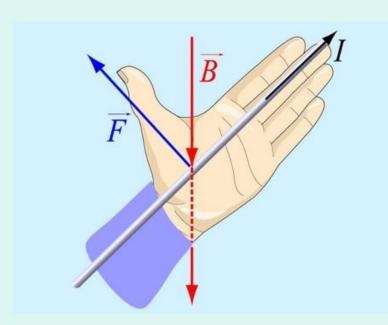
Модуль силы действующей на проводник

$$dF = IB dlsin (dl, B).$$

Если магнитное поле однородно и проводник перпендикулярен силовым линиям магнитного поля, то F = IlB,

где $I = q n v_{\rm T} \delta$ к через проводник сечением S.

Правило <u>левой</u> руки (направление силы Ампера)



Если ладонь левой руки расположить так, чтобы в нее входили линии магнитной индукции, а четыре вытянутых пальца расположить по направлению тока в проводнике, то отогнутый большой палец покажет направление силы Ампера, действующей со стороны магнитного поля на проводник с током.

Из закона Ампера следует: магнитная индукция **В** – величина, численно равная силе, с которой магнитное поле действует на проводник единичной длины, по которому течет единичный ток.

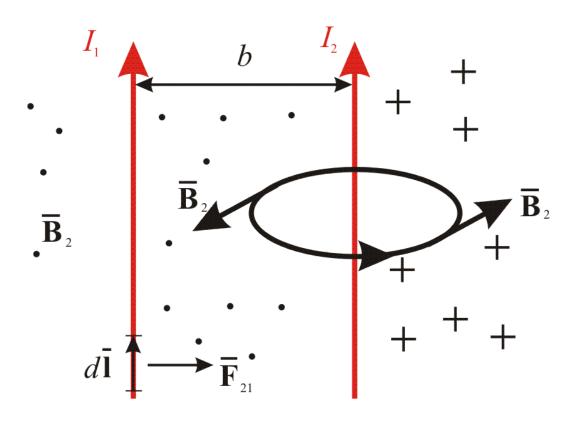
$$B = \frac{F}{II}$$

Единица измерения индукции

$$[B] = \frac{H}{A \cdot M}$$
. (Тесла)

Взаимодействие двух параллельных бесконечных проводников с током

Пусть b – расстояние между проводниками. Задачу следует решать так: один из проводников I_2 создаёт магнитное поле, второй I_1 находится в этом поле.



Чуев А.С. - 2022 г.

Магнитная индукция, создаваемая током I_2 на расстоянии b от него:

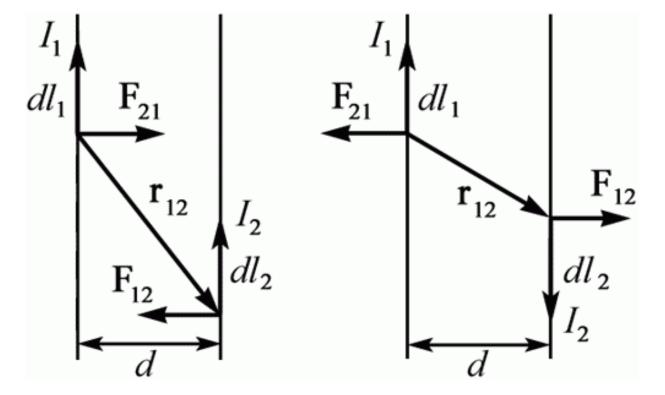
 $B_2 = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi b}$

Если I_1 и I_2 лежат в одной плоскости, то угол между B_2 и I_1 прямой, следовательно сила, действующая на элемент тока I_1 dI

$$F_{21} = B_2 I_1 dl = \frac{\mu_0 I_1 I_2 dl}{2\pi b}.$$

На каждую единицу длины проводника действует сила:

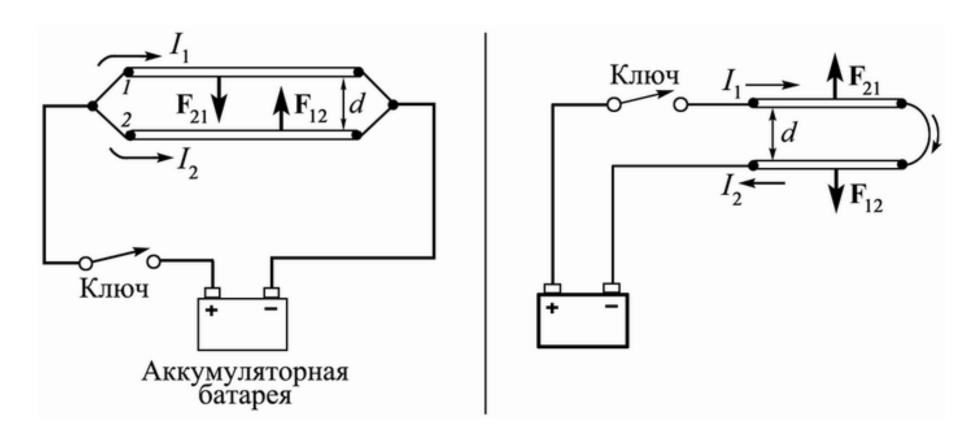
$$F_{21e\partial} = \frac{F_{21}}{dl} = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I_1 I_2}{b}$$



Взаимодействие бесконечно малых элементов dl_1 , dl_2 параллельных токов l_1 и l_2 :

- токи, текущие в одном направлении притягиваются;
- токи, текущие в разных направлениях,

отталкиваются



$$F_{\text{ед.дл}} = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I_1 I_2}{b}$$

Силе неизменяющегося тока в 1 ампер соответствует ток, при прохождении которого по двум параллельным прямолинейным проводникам бесконечной длины и ничтожно малой площади кругового поперечного сечения, расположенным в вакууме на расстоянии одного метра, соответствует сила магнитного взаимодействия на каждый метр длины проводников, равная $2 \cdot 10^{-7} \, H$. Таким образом, на основе закона Ампера устанавливается эталон единицы силы тока в

Другие формулы, определяющие силу Ампера

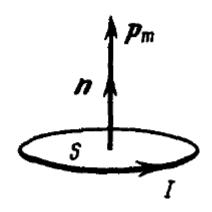
$$F_{\rm en} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{2I_1I_2}{b}.$$

Так как
$$\mathbf{j} = \rho \mathbf{u}$$
, то $d\mathbf{F} = |\mathbf{j}\mathbf{B}| dV$.

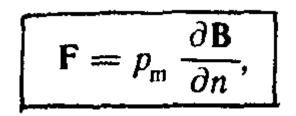
сила, действующая на элемент dV проводника, может быть записана в виде $d\mathbf{F} = \rho[\mathbf{u}\mathbf{B}] \, dV$.

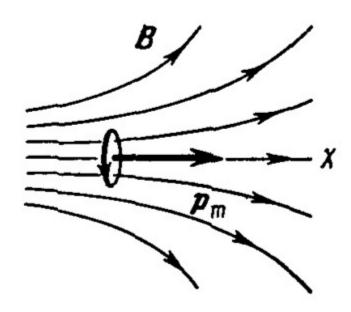
Если ток течет по тонком проводнику, то
$$dV = I dI$$
 и $dF = I [dI, B]$,

Магнитный момент контура с током



$$p_m = ISn$$





Воздействие магнитного поля на рамку с током

Рамка с током *I* находится в однородном магнитном поле α — угол между **B** и п (направление нормали связано с направлением тока правилом буравчика).

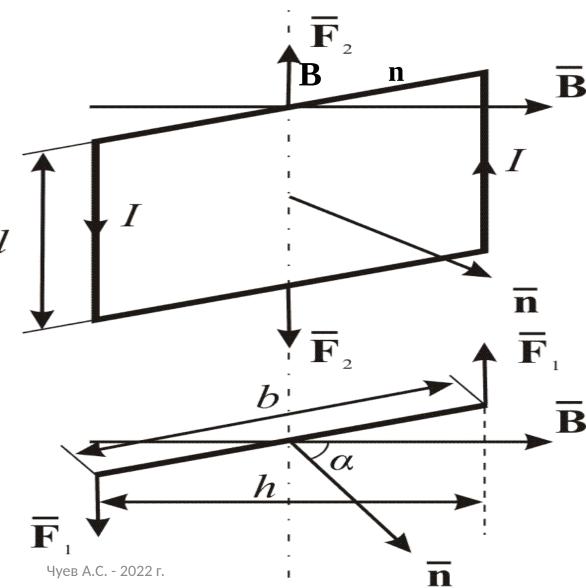
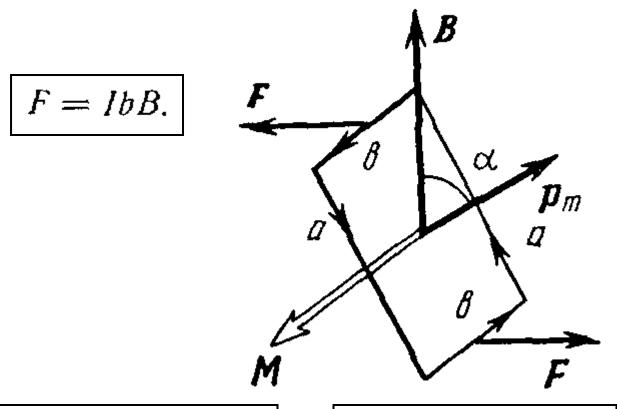


Рисунок из Иродова



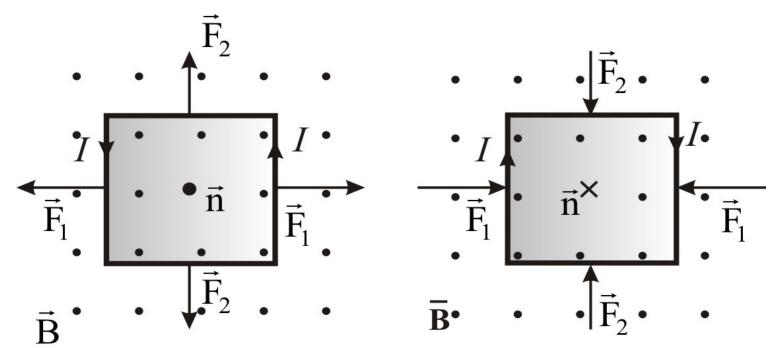
F = IbB.

$$M = IbBa \sin \alpha$$
.

$$M = p_{\rm m} B \sin \alpha$$
,

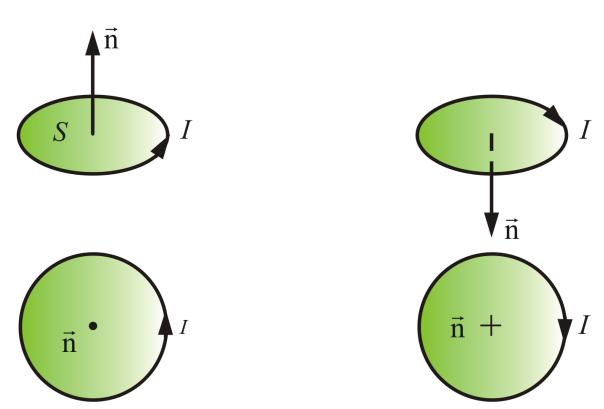
Когда **п** и **В** антипараллельны, *M* = 0 (так как плечо равно нулю), это состояние, **неустойчивого равновесия**. Рамка сжимается и, если чуть сместится, сразу возникает вращающий момент такой что она **перевернется**.

В неоднородном поле рамка повернется и будет вытягиваться в область более сильного поля.



Направление вектора магнитного момента совпадает с положительным направлением нормали:

$$p_m = p_m n$$



Отношение момента силы к магнитному моменту $\frac{M}{P}$

для данной точки магнитного поля будет одним и тем же и может служить характеристикой магнитного поля, названной магнитной индукцией:

$$B = \frac{M_{\rightarrow} - -}{P_m \sin(n, B)}$$

$$\vec{B} = \frac{M_{\text{max}}}{P_m}$$

B – вектор магнитной индукции, совпадающий с нормалью $\, \, \Pi \,$

Аналогия с электрическим полем

$$\vec{E} = \frac{F}{q}.$$

1 Тл (один тесла равен магнитной индукции однородного магнитного поля, в котором) на плоский контур с током, имеющим магнитный момент 1 А⋅м² действует вращающий момент 1 Н⋅м.

$$[B] = \frac{H}{A \cdot M} = 1 \text{ Tл.}$$

Один тесла 1 Tл = 10⁴ Гс.

Гаусс – единица измерения в Гауссовой системе единиц (СГС).



ТЕСЛА Никола (1856 - 1943)сербский ученый в области электротехники, радиотехники

Разработал ряд конструкций многофазных генераторов, электродвигателей и трансформаторов. Сконструировал ряд радиоуправляемых самоходных механизмов.

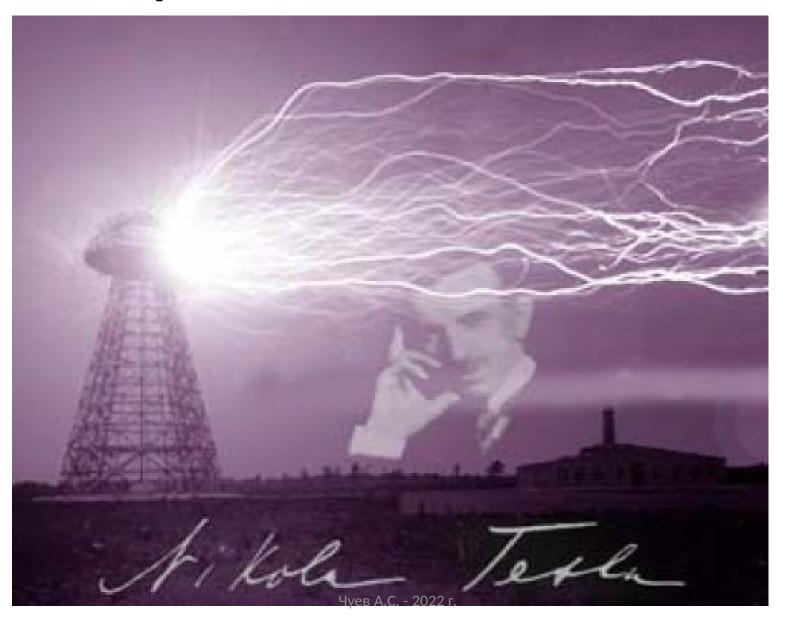
Изучал физиологическое действие токов высокой частоты. Построил в 1899 радиостанцию на 200 кВт в Колорадо и радиоантенну высотой 57,6 м в Лонг-Айленде. Изобрел электрический счетчик, частотомер и др.

Этот безумный изобретатель





Мировая башня связи





Главным сооружением была каркасная башня высотой 57 метров с огромной медной «тарелкой» наверху – гигантским усилительным передатчиком. И со стальной шахтой, углубленной в землю на 36 метров.



Тесла зажёг небо над океаном на тысячи миль...



Чуев А.С. - 202

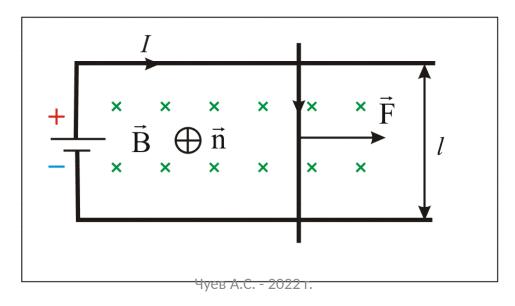
Работа по перемещению проводника с током в магнитном поле

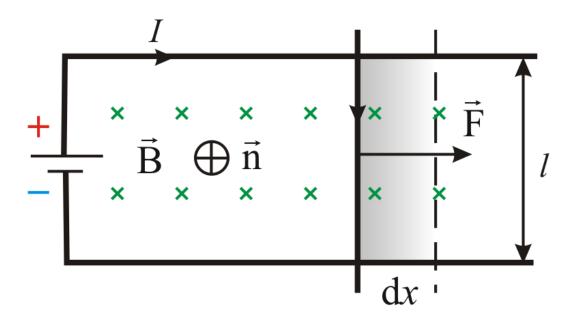
$$dA = F_A \cdot dx = IBl \cdot dx$$

Работа по перемещению проводника с током в магнитном поле

Рассмотрим контур с током, образованный неподвижными проводами и скользящей по ним подвижной перемычкой длиной **/**

Этот контур находится во внешнем однородном магнитном поле в, перпендикулярном к плоскости контура. При показанном на рисунке направлении тока I, вектор В сонаправлен с нормалью контура п.





На элемент тока I (подвижный провод) длиной I действует **сила Ампера**, направленная вправо:

$$F = IlB$$
.

Пусть проводник / переместится параллельно самому себе на расстояние dx. При этом совершится работа:

$$dA = F dx = IB Idx = IB dS = Id\Phi$$
.

Работа, совершаемая при перемещении замкнутого контура с током в магнитном поле, равна произведению величины тока на изменение магнитного потока, сцепленного с этим контуром.

$$dA = Id\Phi$$
.

Работа силы Ампера определяется двумя факторами

- 1) Изменением силы тока
- 2) Изменением потока магнитной индукции сквозь замкнутый контур

Дополнительный материал

Уравнения магнитостатики

$$rot B = \mu_0 j$$

$$divB = 0$$

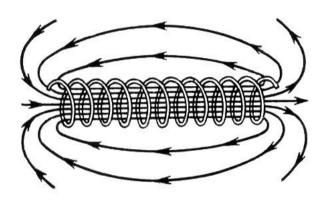
Уравнениями электростатики

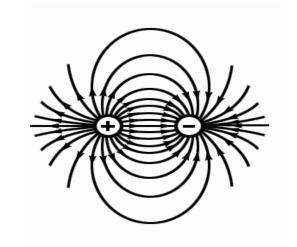
$$rotE = 0$$

$$\operatorname{div} E = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

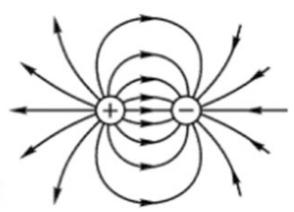
Магнитный диполь

Электрический диполь





Аналогии электромагнетизма

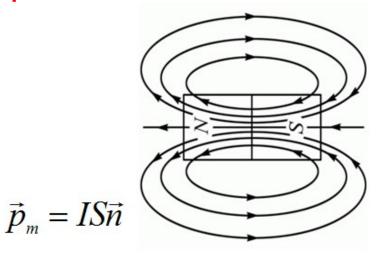


$$\vec{p}_e = q\vec{l}$$

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0} \frac{\vec{p}_e \cdot \vec{e}_r}{r^2}$$

$$\vec{p}'_e = -\vec{p}_e \qquad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0} \frac{\vec{p}'_e - 3\vec{e}_r(\vec{e}_r \cdot \vec{p}'_e)}{r^3}$$

$$E = \frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} \frac{p_e}{4\pi r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$$



$$\vec{A} = \frac{\mu \mu_0}{4\pi} \frac{\vec{p}_m \times \vec{e}_r}{r^2}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu \mu_0}{4\pi} \frac{3\vec{e}_r(\vec{e}_r \cdot \vec{p}_m) - \vec{p}_m}{r^3}$$

$$B = \frac{\mu\mu_0}{4\pi} \frac{p_m}{r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$$

АНАЛОГИИ СООТНОШЕНИЙ ЭЛЕКТРИЧЕСКИХ И МАГНИТНЫХ ВЕЛИЧИН

Чуев А.С., chuev@mail.ru, МГТУ им. Н.Э. Баумана

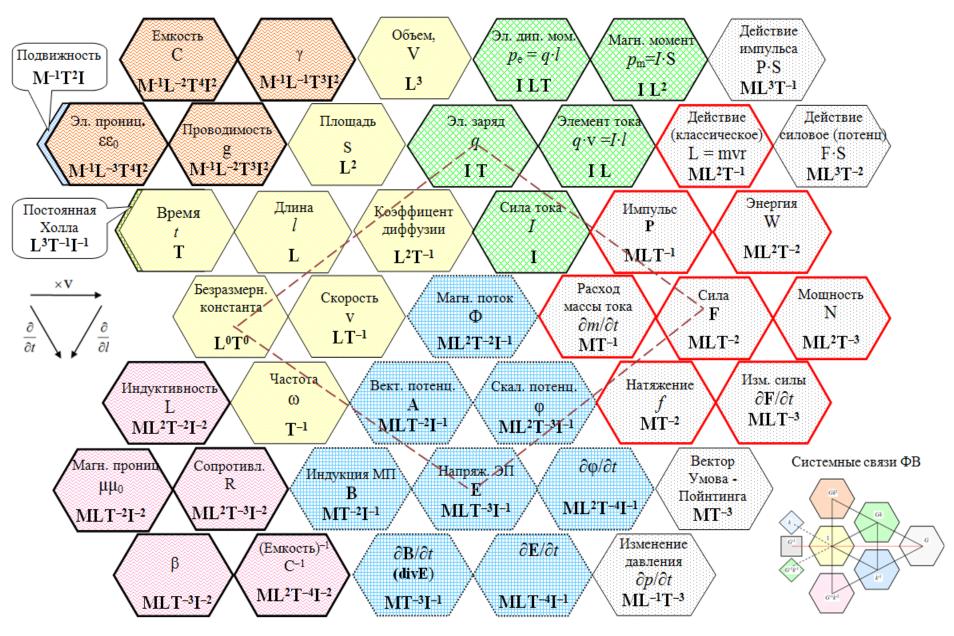
Источники поля	
Заряды, электрические диполи, электреты	Движущиеся заряды, линейные проводники с
	током, петлевые токи, магниты
$q = \lambda l = \sigma S = \rho V; \vec{p}_{e} = q\vec{l}$	$q\vec{\mathbf{v}} = I\vec{l} = \vec{j}V$; $\vec{p}_{\mathrm{m}} = IS\vec{n}$
Основные полевые параметры без учета влияния вещественной среды	
$\varphi = \frac{W}{q_{\Pi p}}; \varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0}{r};$	$\left \vec{A} \right = \frac{W}{\left \vec{j}_{\Pi p} \right V} ; \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi r} \int \vec{j}_0 dV ;$
$ec{E}=rac{ec{F}}{q_{ m \Pi p}}; ec{E}=rac{1}{4\pi arepsilon_0}rac{q_0}{r^2}ec{e}_{ m r}$	$B = rac{F}{j_{\Pi p}V}; \mathrm{d}\vec{B} = rac{\mu_0}{4\pi r^2} \left[\vec{j}_0 imes \vec{e}_\mathrm{r} \right] \mathrm{d}V$
Силовое поле, создаваемое диполем	
$E = \frac{1}{\varepsilon_0} \frac{p_e}{4\pi r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$	$B = \mu_0 \frac{p_{\rm m}}{4\pi r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$
Потенциальная энергия диполя, находящегося в силовом поле	
$W=-ec{p}_{ ext{e}}ec{E}$	$W=-ec{p}_{ m m}ec{B}$
Вращательный момент сил, действующих на диполь в однородном поле	
$ec{M} = [ec{p}_e imes ec{E}]$	$ec{M} = [ec{p}_{\scriptscriptstyle m} imes ec{B}]$
Сила, действующая на диполь в неоднородном поле	
$F=p_{\mathrm{e}}rac{\partial E}{\partial x}$ чуев А.С.	$F=p_{ m m}rac{\partial B}{\partial x}$

Реакция вещества на внешнее поле
$$\vec{P} = \frac{(\epsilon - 1)\vec{D}}{\epsilon} = \kappa \epsilon_0 \vec{E} \; ; \quad \kappa = \epsilon - 1 \; ; \quad \vec{P} = \frac{\sum \vec{P}_q}{V} \qquad \vec{J} = \chi \vec{H} \; ; \quad \chi = \mu - 1 \; ; \quad \vec{J} = \frac{\sum \vec{P}_m}{V}$$
Основные соотношения векторов
$$\vec{E} = \frac{1}{\epsilon_0} (\vec{D} - \vec{P}) = \frac{1}{\epsilon \epsilon_0} \vec{D} \qquad \vec{B} = \mu_0 (\vec{H} + \vec{J}) = \mu \mu_0 \vec{H}$$
Граничные условия для векторов
$$E_{\tau 1} = E_{\tau 2} \; ; \quad D_{n 1} = D_{n 2} \; ; \quad \oint \vec{E} d\vec{l} = 0 \; ; \quad \text{rot} \vec{E} = 0 \; ; \qquad H_{\tau 1} = H_{\tau 2} \; ; \quad B_{n 1} = B_{n 2} \; ; \quad \text{div} \vec{B} = 0 \; ;$$

$$P_n = = \sigma' = \frac{q'^{\text{nos}}}{S} \qquad \qquad J_R = i'^{\text{nos}} = \frac{I'^{\text{nos}}}{2\pi R}$$
Характерные интегральные соотношения для векторов
$$\oint \vec{D} d\vec{S} = q \; ; \qquad \oint \vec{P} d\vec{S} = -q' \qquad \oint \vec{H} d\vec{l} = \sum I \; ; \qquad \oint \vec{J} d\vec{l} = \sum I' \qquad f \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 (I + I') = \mu \mu_0 I$$

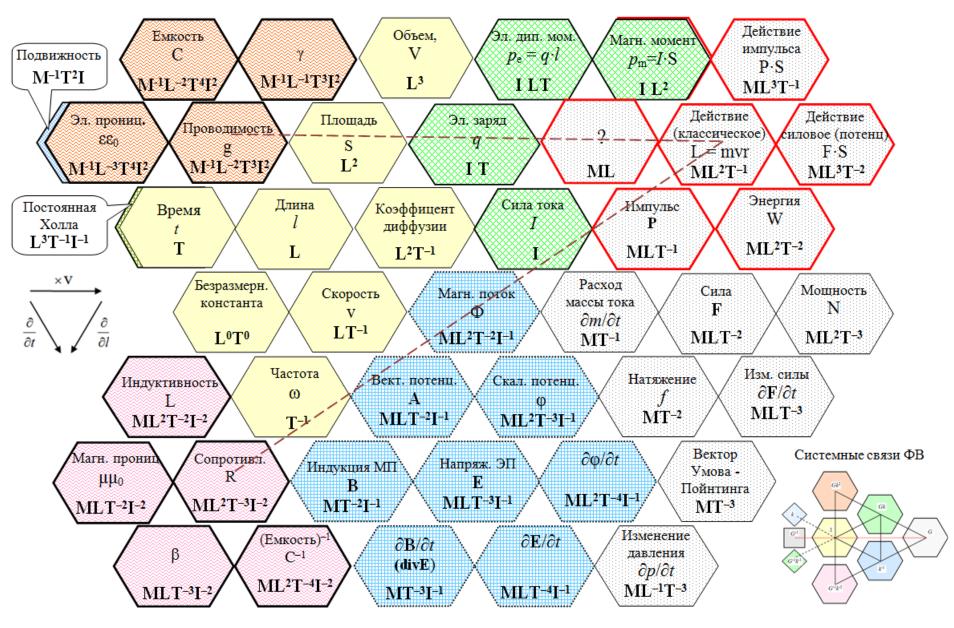
Характерные дифференциальные соотношения для векторов
$$\text{div} \vec{D} = \rho \; ; \qquad \text{div} \vec{P} = -\rho' \qquad \text{rot} \vec{H} = \vec{J} \; ; \qquad \text{rot} \vec{J} = \vec{J}' \qquad \text{rot} \vec{J} = \vec{J} \;$$

СИСТЕМА ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВЕЛИЧИН И ИХ ВЗАИМОСВЯЗЕЙ



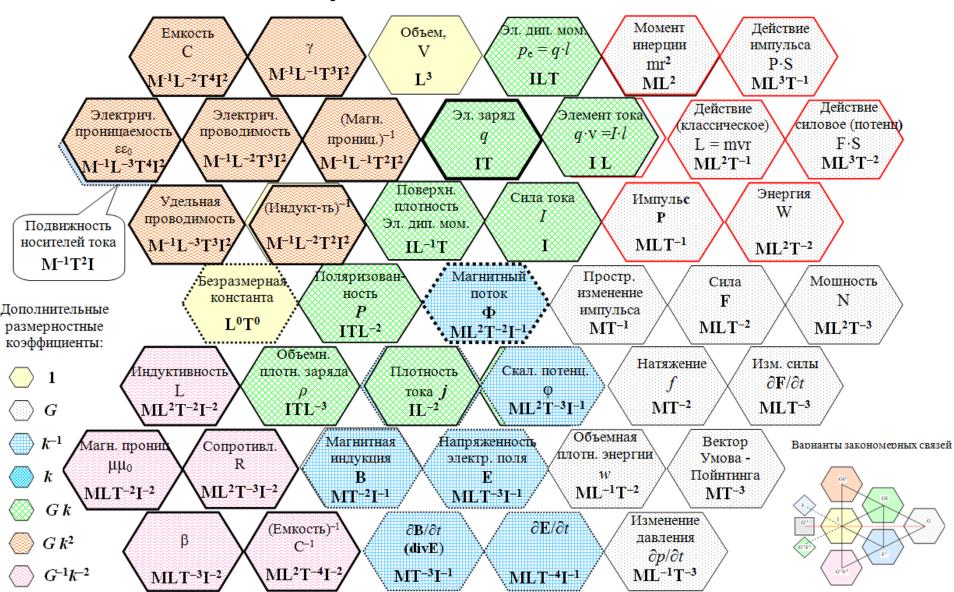
Полевые ЭМ величины это отпечаток через заряд базовых динамических ФВ

СИСТЕМА ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВЕЛИЧИН И ИХ ВЗАИМОСВЯЗЕЙ

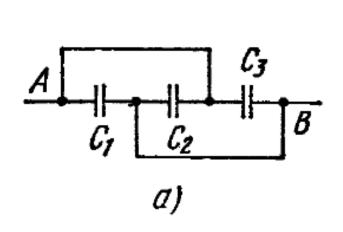


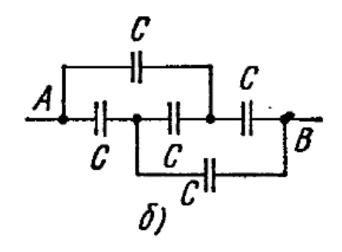
Структуро-средовые ЭМ величины это отпечаток через заряд ФВ действия

Система электромагнитных величин и их взаимосвязей



Определить емкость системы конденсаторов

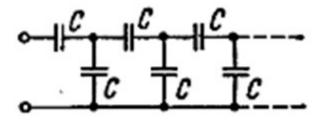




$$C_{\Sigma} = \Sigma_i C_i$$

$$C_{\Sigma} = C$$

Ёмкость системы конденсаторов



$$C_x = \mathbb{C}(\sqrt{55} + 1/2)/2$$

Спасибо за внимание, конец лекции 7