

ЛЕКЦИЯ 9.

9 апреля 2013г.

ПЛАН ЛЕКЦИИ

- 1. Явление самоиндукции. Индуктивность.*
- 2. Энергия магнитного поля.*
- 3. Вихревое электрическое поле.*
- 4. Ток смещения.*
- 5. Уравнения Максвелла.*

ЯВЛЕНИЕ САМОИНДУКЦИИ. ИНДУКТИВНОСТЬ

Электромагнитная индукция возникает при изменении магнитного потока через контур. Если в контуре течет изменяющийся во времени ток, то магнитное поле этого тока также будет изменяться. Следовательно, появится ЭДС индукции в этом же контуре. Это *самоиндукция*.

**Далее -
самостоятельно!**

ЭНЕРГИЯ МАГНИТНОГО ПОЛЯ

Проводник с индуктивностью L , по которому течет ток I , обладает энергией

$$W = LI^2 / 2$$

Энергия локализована в возбуждаемом током магнитном поле. Это *магнитная энергия тока* или *собственная энергия тока*.

**Далее -
самостоятельно!**

ВИХРЕВОЕ ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ

Изменяющееся во времени магнитное поле вызывает появление в контуре сторонних сил, действующих на носители тока. Максвелл: *переменное магнитное поле порождает электрическое поле*. В итоге в неподвижном контуре возникает индукционный ток. Это *вихревое поле*.

Свойства вихревого электрического поля.

Воспользуемся определением ЭДС. Для электростатического поля ЭДС это *циркуляция вектора напряженности поля по замкнутому контуру*:

$$\oint_L (\vec{E}, d\vec{l}) = \mathcal{E}$$

ВИХРЕВОЕ ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ

По Максвеллу изменяющееся во времени магнитное поле порождает вихревое электрическое поле \mathbf{E}_B , которое является источником ЭДС:

$$\mathbf{E} = -\frac{\partial \Phi_B}{\partial t} = \oint_L (\mathbf{E}_B, d\mathbf{l}) = \oint_L E_{Bl} dl$$

где E_{Bl} - проекция вектора \mathbf{E} на направление $d\mathbf{l}$.

Потоком вектора магнитной индукции (магнитным потоком) через ограниченную контуром поверхность S называется величина

$$\Phi_B = \int_S (\mathbf{B}, d\mathbf{S}) = \int_S B_n dS$$

Итог:

$$-\frac{d}{dt} \int_S (\mathbf{B}, d\mathbf{S}) = \oint_L (\mathbf{E}_B, d\mathbf{l})$$

ВИХРЕВОЕ ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ

$$\oint_L (\vec{E}_B, d\vec{l}) = -\frac{d}{dt} \int_S (\vec{B}, d\vec{S})$$

(поменяли местами операции дифференцирования и интегрирования).

Сведения из теории электростатического поля.

В случае электростатического поля ЭДС замкнутого контура равна нулю. Это означает, что циркуляция вектора напряженности электростатического поля \vec{E}_q по замкнутому контуру равна нулю:

$$\oint_L (\vec{E}_q, d\vec{l}) = 0$$

ВИХРЕВОЕ ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ

$$\oint_L (\vec{E}_q, d\vec{l}) = 0$$

Следовательно, линии напряженности электростатического поля \vec{E}_q не могут быть замкнутыми, они начинаются и заканчиваются на зарядах, либо уходят в бесконечность.

$$\oint_L (\vec{E}_q, d\vec{l}) = 0$$

$$\oint_L (\vec{E}_B, d\vec{l}) = - \int_S \left(\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}, d\vec{S} \right)$$

Различие между электростатическим и вихревым полями: циркуляция вектора \vec{E}_B в отличие от циркуляции вектора \vec{E}_q не равна нулю.

Следовательно, электрическое поле \vec{E}_B , возбуждаемое магнитным полем, как и само магнитное поле, является *вихревым*. Линии напряженности электрического поля \vec{E}_B замкнуты.

ВИХРЕВОЕ ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ

Общий вывод:

В общем случае электрическое поле может быть как *потенциальным*, так и *вихревым*. Электрическое поле может слагаться из поля E_q , создаваемого зарядами, и поля E_B , обусловленного переменным во времени магнитным полем.

ТОК СМЕЩЕНИЯ

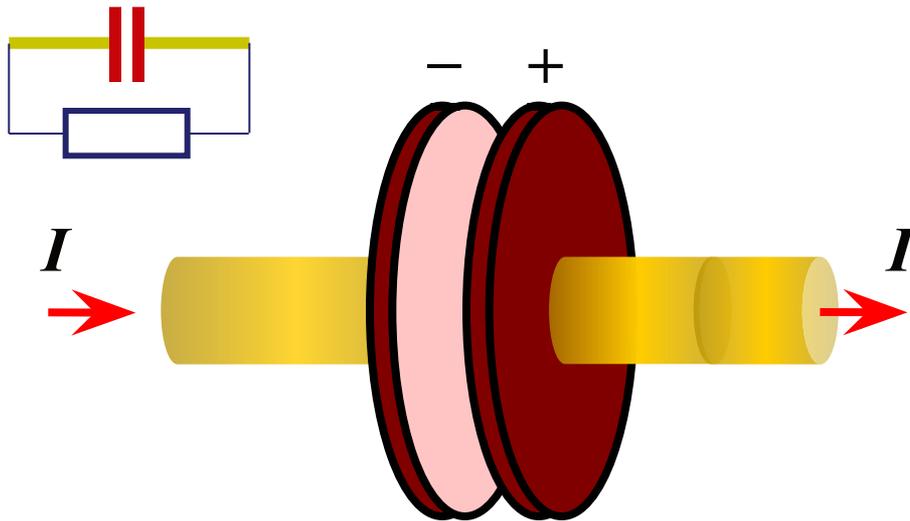
Единая теория электрических и магнитных явлений создана Максвеллом. Основа теории - идея Максвелла о симметрии во взаимозависимости электрического и магнитного полей.

Предположение Максвелла: если меняющееся во времени магнитное поле $\partial \mathbf{B} / \partial t$ создает электрическое поле, то переменное электрическое поле $\partial \mathbf{E} / \partial t$ тоже должно создавать магнитное поле.

Для создания теории Максвелл ввел в рассмотрение *ток смещения*.

ТОК СМЕЩЕНИЯ

Рассмотрим цепь переменного тока, содержащую плоский конденсатор



(Циркуляция вектора \vec{H} по произвольному замкнутому контуру равна сумме токов проводимости, охватываемых этим контуром)

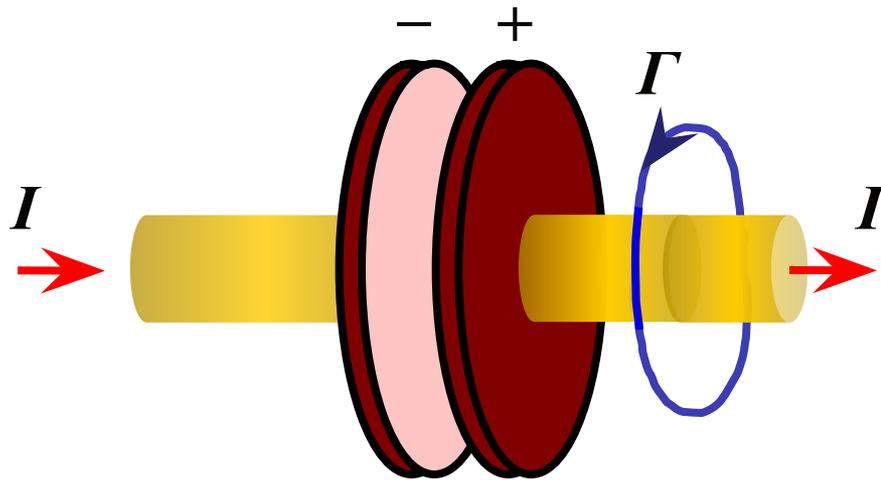
Пусть предварительно заряженный конденсатор разряжается через внешнее сопротивление.

В подводящих проводах потечет ток I .

Применим теорему о циркуляции вектора \vec{H} :

$$\oint_L (\vec{H}, d\vec{l}) = \int_S (\vec{j}, d\vec{S}) = I$$

ТОК СМЕЩЕНИЯ

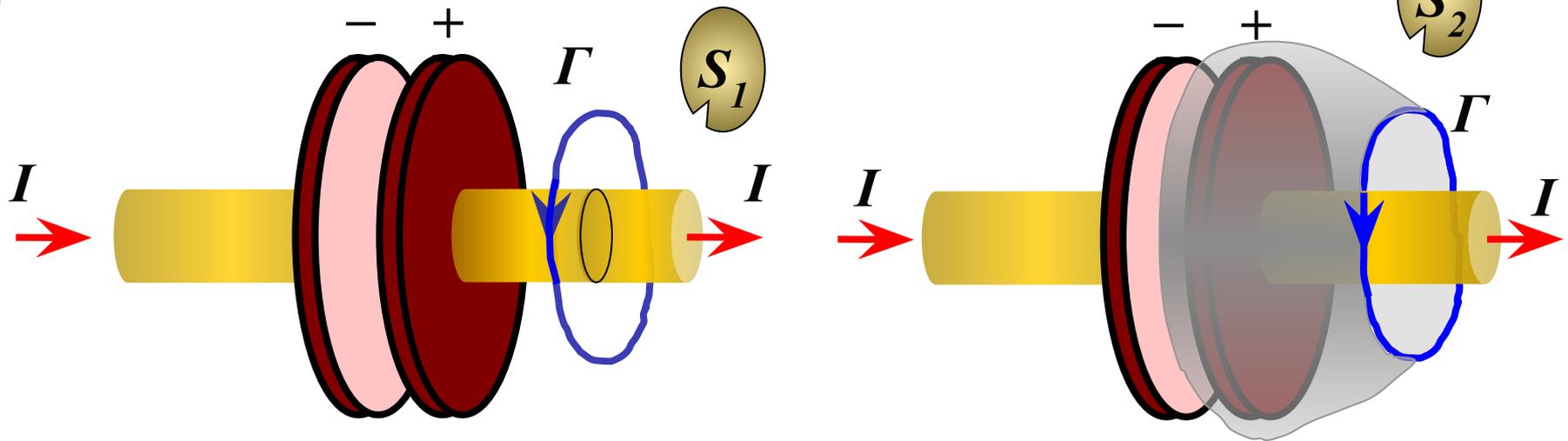


Выберем контур Γ , охватывающий подводный провод, зададим направление обхода контура.

Для того чтобы применить теорему о циркуляции вектора \mathbf{H} , нужно выбрать поверхность, натянутую на контур Γ .

Циркуляция вектора \mathbf{H} от формы этой поверхности не должна зависеть, поэтому рассмотрим две поверхности, натянутые на контур.

ТОК СМЕЩЕНИЯ

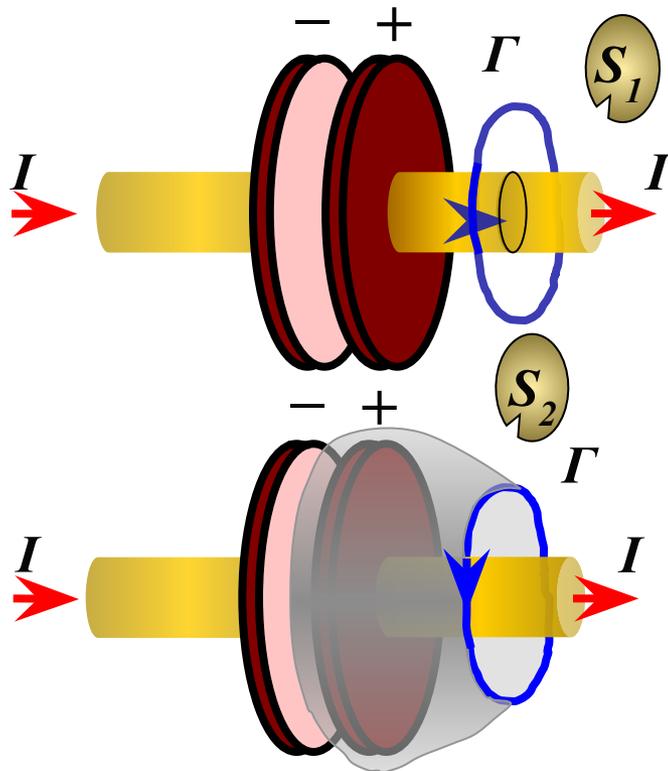


Поверхность S_1 пересекает провод с током.

Поверхность S_2 не пересекает провод с током.

Видим, что через поверхность S_1 течет ток проводимости I , а через поверхность S_2 тока нет, поскольку линии тока проводимости терпят разрыв в промежутке между обкладками конденсатора.

ТОК СМЕЩЕНИЯ



Получается, что циркуляция вектора \mathbf{H} зависит от формы поверхности, натянутой на контур Γ , чего не может быть.

Противоречие!

ТОК СМЕЩЕНИЯ

Для разрешения противоречия Максвелл ввел понятие о *плотности тока смещения*.

$$\vec{j}_{см} = \partial \vec{D} / \partial t$$

Сумма токов проводимости и смещения - *полный ток*:

$$I_{полн} = \int_S \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) dS$$

Плотность полного тока:

$$\vec{j}_{полн} = \vec{j} + \vec{j}_{см} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

Линии полного тока являются непрерывными в отличие от линий тока проводимости. Токи проводимости в конденсаторе замыкаются токами смещения.

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА

Введение полного тока позволяет разрешить противоречие, возникшее при попытке применить теорему о циркуляции вектора \mathbf{H} , записанную для постоянных токов.

Общий вид теоремы:

$$\oint_L (\mathbf{H}, d\mathbf{l}) = \int_S \left(\mathbf{j} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) d\mathbf{S}$$

$\frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} = \mathbf{j}_{см}$ Термин «ток смещения» - условный. По существу, это изменяющееся со временем электрическое поле.

Открытие тока смещения позволило Максвеллу создать единую теорию электрических и магнитных явлений – *макроскопическую теорию электромагнитного поля*.

В основе теории - четыре уравнения. В учении об электромагнетизме эти уравнения играют такую же роль, как законы Ньютона в механике.

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА

Уравнения Максвелла.

$$1. \oint_L (\vec{E}, d\vec{l}) = - \int_S \left(\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}, d\vec{S} \right)$$

$$\text{rot } \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

Циркуляция вектора \vec{E} по любому замкнутому контуру равна со знаком минус производной по времени от магнитного потока через произвольную поверхность, ограниченную этим контуром.

Поскольку электрическое поле может быть как потенциальным \vec{E}_q , так и вихревым \vec{E}_B , в первом уравнении Максвелла $\vec{E} = \vec{E}_q + \vec{E}_B$.

Уравнение показывает, что источником электрического поля могут быть не только электрические заряды, но и изменяющиеся во времени магнитные поля.

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА

Уравнения Максвелла.

2.

$$\oint_S (\vec{B}, d\vec{S}) = 0$$

$$\operatorname{div} \vec{B} = 0$$

Поток вектора индукции магнитного поля через произвольную замкнутую поверхность равен нулю.

Это теорема Гаусса для магнитного поля.

Магнитное поле не имеет стоков и истоков, линии поля не имеют ни начала ни конца. Магнитное поле называют *соленоидальным* или *вихревым*.

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА

Уравнения Максвелла.

$$3. \oint_L (\vec{H}, d\vec{l}) = \int_S \left(\left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right), d\vec{S} \right)$$

$$\text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

Циркуляция вектора \vec{H} по любому замкнутому контуру равна полному току через произвольную поверхность, ограниченную этим контуром.

Под полным током понимается сумма токов проводимости и смещения. Уравнение показывает, что магнитные поля могут возбуждаться либо движущимися зарядами (электрическими токами), либо переменными электрическими полями.

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА

Уравнения Максвелла.

4.

$$\oint_S (\vec{D}, d\vec{S}) = \int_V \rho dV$$

$$\operatorname{div} \vec{D} = \rho$$

Поток вектора электрического смещения через произвольную замкнутую поверхность в произвольной среде равен стороннему заряду, заключенному внутри поверхности.

Это постулат Максвелла, выражающий закон создания электрических полей действием зарядов в произвольных средах. Постулат записан в общем виде, для стороннего заряда, распределенного внутри замкнутой поверхности непрерывно с объемной плотностью ρ .

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА

Из уравнений Максвелла следует:

- источниками электрического поля являются электрические заряды, либо изменяющиеся во времени магнитные поля.
- источниками магнитного поля являются движущиеся заряды (электрические токи), либо переменные электрические токи.

Уравнения Максвелла не симметричны относительно магнитных и электрических полей. Причина: в природе существуют электрические заряды, но не обнаружены заряды магнитные.

Уравнения Максвелла для *стационарных полей* ($E, B = const$):

$$\oint_L (\vec{E}, d\vec{l}) = 0; \quad \oint_S (\vec{B}, d\vec{S}) = 0; \quad \oint_L (\vec{H}, d\vec{l}) = I; \quad \oint_S (\vec{D}, d\vec{S}) = q.$$