



Электричество и магнетизм

Лекция 15

Энергия электро-магнитного поля.

Уравнения Максвелла

Движение заряженных частиц в
электромагнитном поле

08 декабря 2021 года

Лектор: доцент НИЯУ МИФИ,
Ольчак Андрей Станиславович



Энергия магнитного и электромагнитного поля

Энергия магнитного поля изолированного контура с током

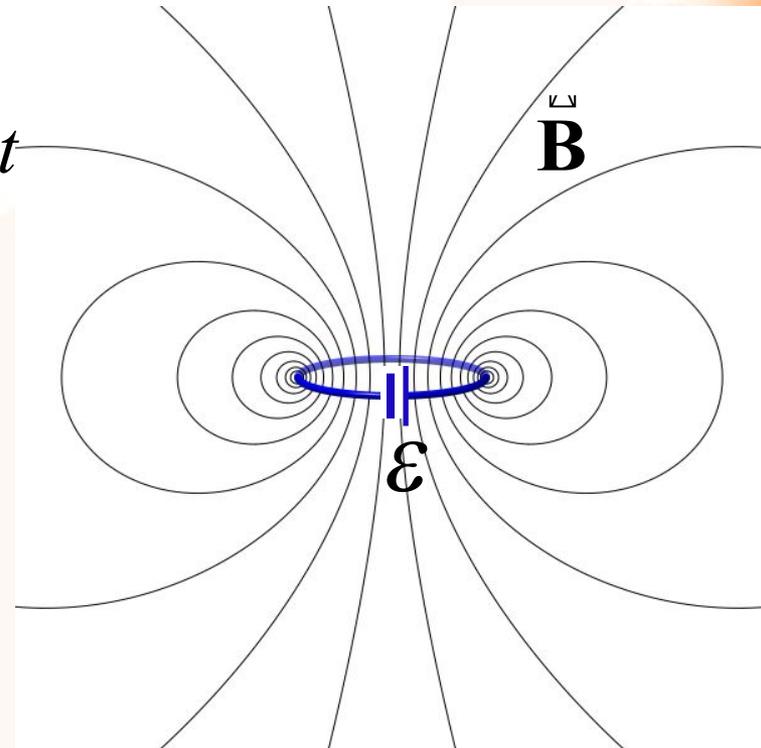
$$\mathcal{E} + \mathcal{E}_s = IR \quad \mathcal{E} = IR - \mathcal{E}_s \quad dq = Idt$$

$$dA_{\text{стоп}} = \mathcal{E} dq = (IR - \mathcal{E}_s) Idt =$$

$$= I^2 R dt - \mathcal{E}_s Idt = d'Q + \frac{d\Phi}{dt} Idt =$$

$$= d'Q + Id\Phi = d'Q + dW_{\text{магн}}$$

$$dW_{\text{магн}} = Id\Phi = ILdI = \frac{d(LI^2)}{2}$$



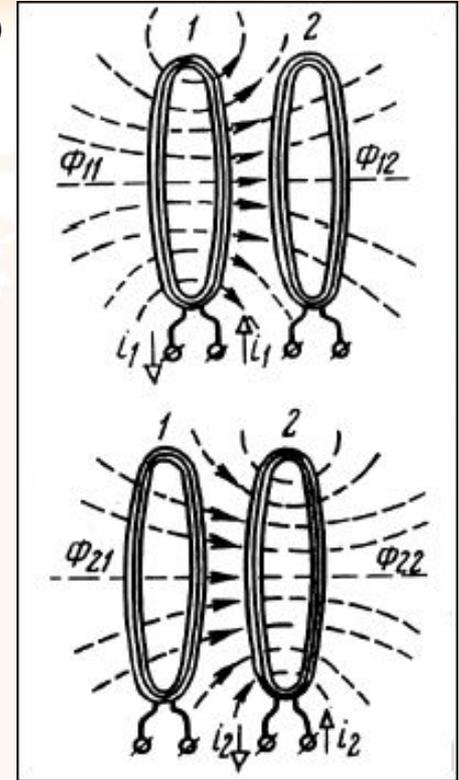
$$W_{\text{магн}} = \frac{LI^2}{2} = \frac{\Phi I}{2} = \frac{\Phi^2}{2L}$$



Энергия магнитного поля индуктивно связанных контуров с током

$$\Phi_1 = \Phi_{11} + \Phi_{12} \quad \Phi_2 = \Phi_{22} + \Phi_{21}$$

$$\begin{aligned} dW &= I_1 d\Phi_1 + I_2 d\Phi_2 = \\ &= I_1 (d\Phi_{11} + d\Phi_{12}) + I_2 (d\Phi_{22} + d\Phi_{21}) \\ &= I_1 (L_1 dI_1 + L_{12} dI_2) + I_2 (L_2 dI_2 + L_{12} dI_1) = \\ &= d\left(\frac{L_1 I_1^2}{2}\right) + L_{12} (I_1 dI_2 + I_2 dI_1) + d\left(\frac{L_2 I_2^2}{2}\right) \end{aligned}$$



$$W = \frac{L_1 I_1^2}{2} + L_{12} I_1 I_2 + \frac{L_2 I_2^2}{2}$$

$$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \sum_{k=1}^N L_{ik} I_i I_k \quad L_{ii} = L_i$$



Энергия магнитного поля



Энергия магнитного поля соленоида

$$W = LI^2/2 = \mu_0 \mu n^2 VI^2/2 = wV \Rightarrow w = \mu_0 \mu n^2 I^2/2$$

Плотность энергии магнитного поля

$$w = \mu_0 \mu n^2 I^2/2 ; B = \mu_0 \mu n I \Rightarrow w = B^2/2\mu_0 \mu = \mu_0 \mu H^2/2$$

Плотность энергии электро-магнитного поля

$$w = B^2/2\mu_0 \mu + D^2/2\varepsilon_0 \varepsilon = \mu_0 \mu H^2/2 + \varepsilon_0 \varepsilon E^2/2 = \\ = \mathbf{BH}/2 + \mathbf{DE}/2$$

Последняя формула верна даже анизотропном веществе

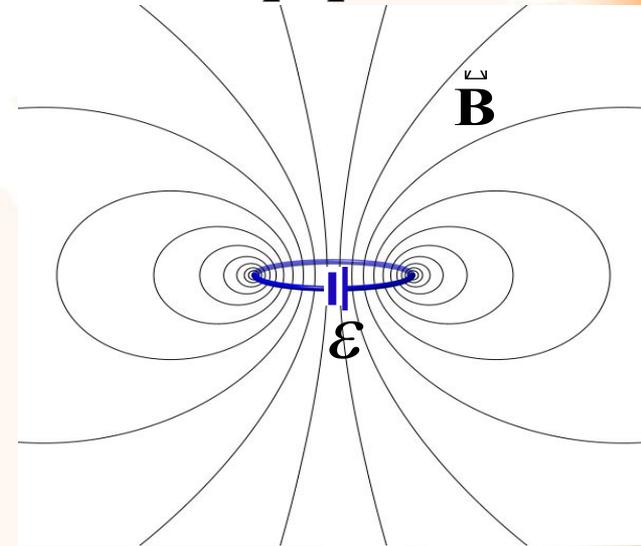


Плотность магнитной энергии: вывод с помощью векторного потенциала магнитного поля. *Для самостоятельной проработки.*

$$W = \frac{\Phi I}{2} = \frac{I}{2} \int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} \quad \mathbf{B} = [\nabla \times \mathbf{A}]$$

$$W = \frac{I}{2} \int_S [\nabla \times \mathbf{A}] \cdot d\mathbf{S} = \frac{I}{2} \oint (\mathbf{A} \cdot d\mathbf{l})$$

$$I d\mathbf{l} = \mathbf{j} dV \Rightarrow W = \frac{1}{2} \int_{V_{\text{пров}}} (\mathbf{A} \cdot \mathbf{j}) dV$$



Интеграл от плотности тока по объему проводника равен интегралу по всему объему пространства V , поскольку везде за пределами проводника плотность тока равна нулю.

$$V_{\text{пров}} \rightarrow V_{\infty} = V \Rightarrow W = \frac{1}{2} \int_V (\mathbf{A} \cdot \mathbf{j}) dV$$



Энергия магнитного поля



Векторная алгебра магнитного поля.

$$\left(\nabla \cdot \left[\vec{\mathbf{A}} \times \vec{\mathbf{H}} \right] \right) = \left(\vec{\mathbf{H}} \cdot \left[\nabla \times \vec{\mathbf{A}} \right] \right) - \left(\vec{\mathbf{A}} \cdot \left[\nabla \times \vec{\mathbf{H}} \right] \right) = \vec{\mathbf{H}} \cdot \vec{\mathbf{B}} - \vec{\mathbf{A}} \cdot \vec{\mathbf{j}}$$

$$\Rightarrow \vec{\mathbf{A}} \cdot \vec{\mathbf{j}} = \vec{\mathbf{H}} \cdot \vec{\mathbf{B}} - \left(\nabla \cdot \left[\vec{\mathbf{A}} \times \vec{\mathbf{H}} \right] \right)$$

$$\Rightarrow W = \frac{1}{2} \int_V \left(\vec{\mathbf{H}} \cdot \vec{\mathbf{B}} \right) dV - \frac{1}{2} \int_V \left(\nabla \cdot \left[\vec{\mathbf{A}} \times \vec{\mathbf{H}} \right] \right) dV =$$

$$= \int_V \frac{\left(\vec{\mathbf{H}} \cdot \vec{\mathbf{B}} \right)}{2} dV - \frac{1}{2} \oint_{S_\infty} \left[\vec{\mathbf{A}} \times \vec{\mathbf{H}} \right] \cdot \vec{\mathbf{dS}}$$

$$\oint_{S_\infty} \left[\vec{\mathbf{A}} \times \vec{\mathbf{H}} \right] \cdot \vec{\mathbf{dS}} \sim \frac{1}{r^3} \rightarrow 0$$

$(r \rightarrow \infty)$

$$W = \int_V w dV \quad w = \frac{\vec{\mathbf{B}} \cdot \vec{\mathbf{H}}}{2}$$

$$\vec{\mathbf{H}} = \frac{\vec{\mathbf{B}}}{\mu\mu_0} \Rightarrow w = \frac{B^2}{2\mu\mu_0}$$



Плотность энергии электромагнитного поля

$$w = w_{\text{эл}} + w_{\text{маг}} = \frac{\vec{\mathbf{E}} \cdot \vec{\mathbf{D}}}{2} + \frac{\vec{\mathbf{B}} \cdot \vec{\mathbf{H}}}{2}$$

Энергия электромагнитного поля

$$W = \int_V w dV = \int_V \frac{(\vec{\mathbf{E}} \cdot \vec{\mathbf{D}})}{2} dV + \int_V \frac{(\vec{\mathbf{B}} \cdot \vec{\mathbf{H}})}{2} dV$$



James Clerk Maxwell,
1831- 1879



Полевые уравнения



Какие уравнения, имеющие локальный характер, мы уже знаем?

Следствия теорем Гаусса...: $\operatorname{div} \mathbf{D} = \rho_{\text{стор}}$ $\operatorname{div} \mathbf{B} = 0$

... и Стокса $\operatorname{rot} \mathbf{E} = 0$ $\operatorname{rot} \mathbf{H} = \mathbf{j}_{\text{пров}}$

Открытие электро-магнитной индукции заставило поправить уравнение для $\operatorname{rot} \mathbf{E}$: $\operatorname{rot} \mathbf{E} = -\partial \mathbf{B} / \partial t$

Физический смысл поправки: переменное магнитное поле порождает вихревое электрическое поле, причем без непосредственного участия сторонних зарядов и токов.

Вопрос: а не умеет ли переменное электрическое поле делать примерно то-же самое, а именно: породить поле магнитное?



Гипотеза Максвелла



Уравнения для роторов магнитного и электрического полей:

$$\left[\nabla \times \overset{\curvearrowright}{\mathbf{H}} \right] = \overset{\curvearrowright}{\mathbf{j}}_{\text{пров}}$$

$$\left[\nabla \times \overset{\boxtimes}{\mathbf{E}} \right] = -\frac{\partial \overset{\curvearrowright}{\mathbf{B}}}{\partial t}$$

По аналогии, Максвелл предположил, что изменение поля электрического должно порождать поле магнитное:

$$\left[\nabla \times \overset{\boxtimes}{\mathbf{H}} \right] = \overset{\boxtimes}{\mathbf{j}}_{\text{пров}} + \frac{\partial \overset{\boxtimes}{\mathbf{D}}}{\partial t}$$

Слагаемое $\partial D/\partial t$ имеет размерность плотности тока, Максвелл назвал его *the bias current/ bias (en) = смещение*, но также и *уклон*, и (прил.) *тенденциозный*, *необъективный*, *косой*, *наклонный* и т.п. (для сравнения, *pol: prąd polaryzacji*).

Поляризация = смещение зарядов => ток смещения (рус.)

ГЛАВНОЕ: Переменное электрическое поле порождает поле магнитное, причем как в среде, так и в пустоте!

В итоге Максвелл сформулировал систему уравнений, исчерпывающим образом описывающих электрическое и магнитное поля (а вернее – единое электро-магнитное поле).

Уравнения Максвелла в локальной форме

$$\left[\nabla \times \overset{\boxtimes}{\mathbf{E}} \right] = - \frac{\partial \overset{\boxtimes}{\mathbf{B}}}{\partial t} \quad \left(\nabla \cdot \overset{\boxtimes}{\mathbf{D}} \right) = \rho_{\text{стоп}}$$

$$\left[\nabla \times \overset{\boxtimes}{\mathbf{H}} \right] = \overset{\boxtimes}{\mathbf{j}}_{\text{пров}} + \frac{\partial \overset{\boxtimes}{\mathbf{D}}}{\partial t} \quad \left(\nabla \cdot \mathbf{B} \right) = 0$$



James Clerk
Maxwell

Интегральная форма уравнений Максвелла

$$\oint_{\Gamma} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S}$$

$$\oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \int_V \rho_{\text{стоп}} dV$$

$$\oint_{\Gamma} \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \mathbf{j}_{\text{пров}} \cdot d\mathbf{S} + \frac{d}{dt} \int_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S}$$

$$\oint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0$$



James Clerk
Maxwell

Если $\frac{\partial}{\partial t} = 0$ - уравнения разделяются и поля – электрическое и магнитное – *кажутся* независимыми

Электростатика

$$\begin{cases} [\nabla \times \overset{\Delta}{\mathbf{E}}] = 0 \\ (\nabla \cdot \overset{\boxtimes}{\mathbf{D}}) = \rho_{\text{стор}} \end{cases}$$

Магнитостатика

$$\begin{cases} [\nabla \times \overset{\Delta}{\mathbf{H}}] = \overset{\Delta}{\mathbf{j}}_{\text{пров}} \\ (\nabla \cdot \mathbf{B}) = 0 \end{cases}$$



Джеймс Клерк
Максвелл, 1831- 1879



Уравнения Максвелла



Условия применимости уравнений Максвелла в среде

Диэлектрики $\vec{D} = \epsilon\epsilon_0\vec{E}$ Магнетики $\vec{B} = \mu\mu_0\vec{H}$ Проводники $\vec{j} = \sigma\vec{E}$

1. По сравнению с характерными размерами атомов и атомными временами, поля E и B меняются во времени и пространстве медленно.
2. Параметры ϵ , μ , σ могут зависеть от r , но не от t и не от E и B .
3. В поле отсутствуют постоянные магниты, ферромагнетики, сегнетоэлектрики и т.п..

Условия на границе раздела сред.

$$E_{1\tau} = E_{2\tau} \quad D_{2n} - D_{1n} = \sigma \quad B_{\text{пров}} = B_{2n} \quad H_{2\tau} - H_{1\tau} = I \quad /l$$



Свойства уравнений Максвелла

1. Уравнения выполняются *во всех инерциальных системах отсчёта*. (являются релятивистски инвариантными).
2. Уравнения линейные \rightarrow отражение *принципа суперпозиции* для магнитных и электрических полей.
3. Уравнения содержат все известные законы электродинамики: *закон Кулона, закон Био-Савара-Лапласа, уравнение непрерывности* и т.п.
4. Уравнения *не симметричны* относительно векторов \mathbf{E} и \mathbf{B} .
5. Из уравнений Максвелла следует возможность *существования и распространения электромагнитных волн в вакууме*.



Уравнения Максвелла



Уравнения Максвелла в среде без зарядов и токов

$$\operatorname{div} \mathbf{D} = \operatorname{div} \mathbf{E} = 0 \quad \operatorname{rot} \mathbf{E} = -\partial \mathbf{B} / \partial t$$

$$\operatorname{div} \mathbf{B} = 0 \quad \operatorname{rot} \mathbf{H} = \operatorname{rot} \mathbf{B} / \mu_0 \mu = -\partial \mathbf{D} / \partial t = -\varepsilon_0 \varepsilon \partial \mathbf{E} / \partial t \Rightarrow$$

$$\operatorname{rot} \mathbf{B} = -\mu_0 \mu \varepsilon_0 \varepsilon \partial \mathbf{E} / \partial t \Rightarrow$$

$$-\partial(\operatorname{rot} \mathbf{B}) / \partial t = \mu_0 \mu \varepsilon_0 \varepsilon \partial^2 \mathbf{E} / \partial t^2 = \operatorname{rot} \operatorname{rot} \mathbf{E} = \Delta \mathbf{E} \Rightarrow$$

$$\partial^2 \mathbf{E} / \partial t^2 = c^2 \Delta \mathbf{E} \Rightarrow \partial^2 \mathbf{B} / \partial t^2 = c^2 \Delta \mathbf{B}$$

Решение: волна (например, $E = E_0 \cos(\omega(t-x/c))$) способная существовать и распространяться со скоростью c и в среде, и в пустоте, причем со скоростью света!!

$$c = 1 / (\mu_0 \mu \varepsilon_0 \varepsilon)^{1/2} = c_0 / (\mu \varepsilon)^{1/2} \approx c_0 / \sqrt{\varepsilon}$$

Подробнее об ЭМ-волнах – в следующем семестре



Спасибо за внимание!

**Следующая лекция
15.12**