

Токи смещения

Теорема о циркуляции

$$\oint_l \vec{H} d\vec{l} = \int_S \vec{j} d\vec{S}$$

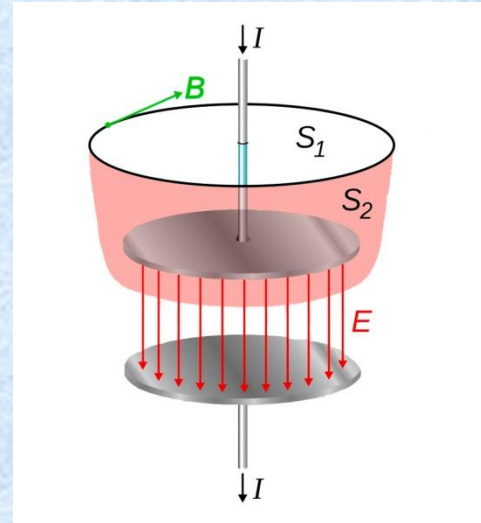
Теорема Гаусса

$$\oint \vec{D} d\vec{S} = q_{\text{своб}}$$

$$\oint \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} d\vec{S} = \frac{\partial q_{\text{своб}}}{\partial t}$$

Уравнение непрерывности

$$\oint \vec{j} d\vec{S} = -\frac{\partial q_{\text{своб}}}{\partial t}$$



$$\int_{S_1} \vec{j} d\vec{S} \neq 0$$

$$\int_{S_2} \vec{j} d\vec{S} = 0$$

???

$$\oint_S \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) d\vec{S} = 0$$

Токи смещения

$$\oint_S \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) d\vec{S} = 0$$

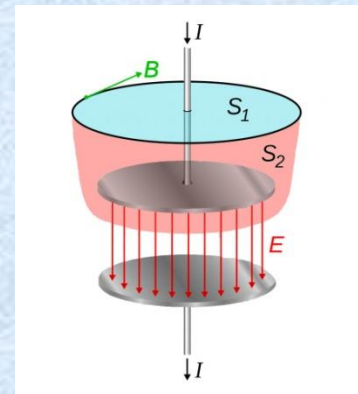
Ток проводимости,
обусловлен переносом
зарядов

Ток смещения,
обусловлен переменным
электрическим полем

Токи проводимости
замыкаются токами смещения

Ток смещения эквивалентен току
проводимости по способности
создавать магнитное поле

Ток смещения существует только
там, где есть изменяющееся во
времени электрическое поле



$$\oint_S \vec{j}_{\text{полн}} d\vec{S} = 0$$

Токи смещения

Теорема о циркуляции

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

В дифференциальной форме

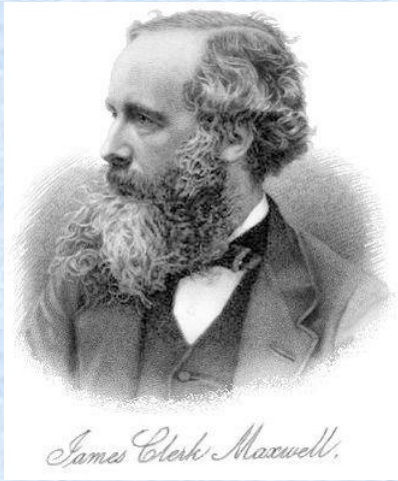
$$\text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

$$\frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \frac{\partial \vec{P}}{\partial t} + \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

Ток поляризации,
обусловлен смещением
связанных зарядов

Составляющая тока
смещения, не связанная
со смещением зарядов

Уравнения Максвелла



Дж. Максвелл, 1855-1873: обобщение экспериментальных законов и создание единой теории электромагнитных явлений.

Г. Герц, О. Хевисайд, Дж. Гиббс, 1880-е годы: современная форма записи уравнений Максвелла

Уравнения Максвелла в интегральной форме

$$\oint_l \vec{E} d\vec{l} = - \int_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} d\vec{S}$$

Циркуляция вектора E по замкнутому контуру равна минус скорости изменения магнитного потока через *любую* поверхность, ограниченную этим контуром

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

Циркуляция вектора H по замкнутому контуру равна *полному* току через *любую* поверхность, ограниченную этим контуром

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

Поток вектора D через замкнутую поверхность равен сумме *сторонних* зарядов, охватываемых этой поверхностью

$$\oint_S \vec{B} d\vec{S} = 0$$

Поток вектора B через замкнутую поверхность всегда равен нулю

Уравнения Максвелла в дифференциальной форме

$$\oint_l \vec{E} d\vec{l} = - \int_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} d\vec{S}$$

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

Вихревое электрическое поле создается изменяющимся магнитным полем (э/м индукция)

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

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

Вихревое магнитное поле создается токами проводимости и изменяющимся электрическим полем

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

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

Электрическое поле создается зарядами

$$\oint_S \vec{B} d\vec{S} = 0$$

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

Магнитных зарядов не существует

Уравнения Максвелла

Граничные условия

$$E_{1\tau} = E_{2\tau} \qquad H_{1\tau} = H_{2\tau}$$

$$D_{1n} = D_{2n} \qquad B_{1n} = B_{2n}$$

Материальные уравнения

$$\vec{D} = \varepsilon \varepsilon_0 \vec{E}$$

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

$$\vec{j} = \sigma \vec{E} + \vec{E}^*$$

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{B} = \mu_0 (\vec{H} + \vec{J})$$

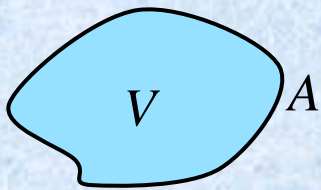
Поток энергии э/м поля. Вектор Пойнтинга

$$\begin{array}{l}
 \vec{H} \\
 \hline
 \vec{E}
 \end{array}
 \left| \begin{array}{l}
 \text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\
 \text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}
 \end{array} \right.
 \quad
 \underbrace{\vec{H} \cdot \text{rot } \vec{E} - \vec{E} \cdot \text{rot } \vec{H}}_{\text{div}[\vec{E} \times \vec{H}]}
 =
 \underbrace{-\vec{H} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} - \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} - \vec{E} \cdot \vec{j}}_{\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\vec{D}\vec{E}}{2} + \frac{\vec{B}\vec{H}}{2} \right)}$$

Вектор Пойнтинга

$$\vec{S} = [\vec{E} \times \vec{H}]$$

Плотность энергии w



$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V w dV = - \int_V \vec{E} \vec{j} dV - \underbrace{\int_V \text{div } \vec{S} dV}_{\oint_A \vec{S} d\vec{A}}$$

Поток энергии э/м поля. Вектор Пойнтинга

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V w dV = - \int_V \vec{E} \vec{j} dV - \oint_A \vec{S} d\vec{A}$$

↑
Изменение энергии
э/м поля в
выделенном объеме

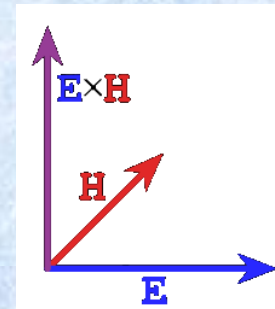
↖
Переход энергии в
тепловую форму
(джоулево тепло)

↙
Вытекание э/м
энергии из объема

Образование джоулева тепла происходит только за счет токов проводимости, токи смещения тепла не выделяют

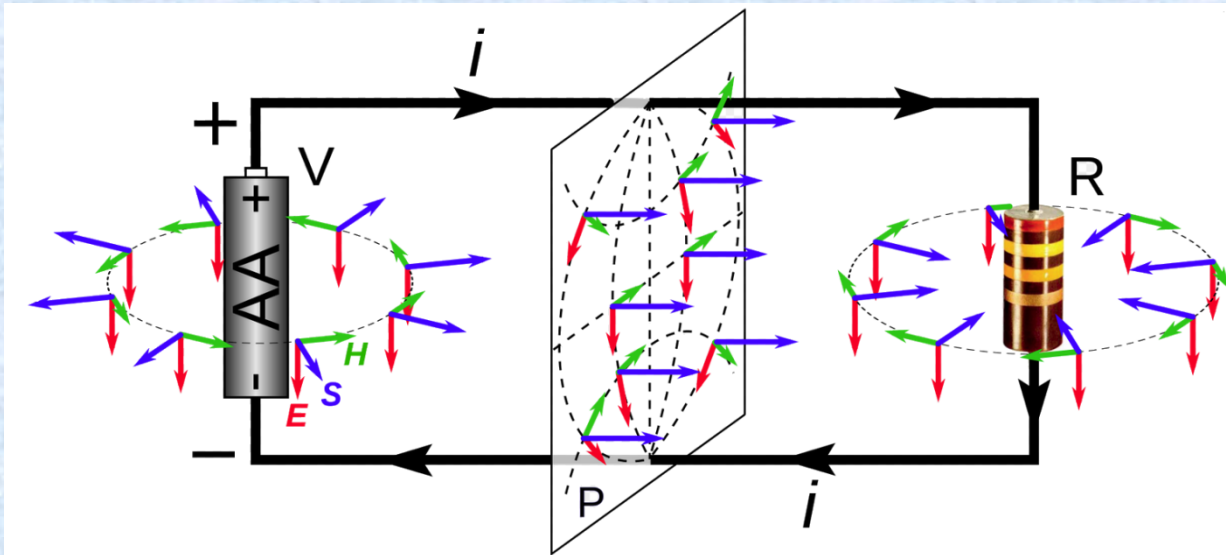
Вектор Пойнтинга $\vec{S} = [\vec{E} \times \vec{H}]$

это вектор плотности потока энергии



???

Поток вектора Пойнтинга через любую плоскость P между батареей и резистором направлен от батареи к резистору



Вокруг батареи вектор Пойнтинга направлен от батареи (энергия переносится из батареи)

Вокруг резистора вектор Пойнтинга направлен к резистору (энергия переносится в резистор)

Вопрос: Энергия передается в резистор не по проводам, а по воздуху?