# Система рівнянь Максвелла

Лекції з електрики та магнетизму

Пономаренко С. М.

#### Зміст



1. Струм зміщення Приклади розрахунку струмів зміщення

2. Система рівнянь Максвелла

#### Основоположники теорії електромагнітного поля



Теорія електромагнітного поля, початки якої заклав Фарадей, математично була завершена Максвеллом. При цьому однією з найважливіших нових ідей, висунутих Максвеллом, була думка про симетрію в взаємозалежності електричного і магнітного полів.



Майкл Фарадей (1791 – 1867) — англійський фізик і хімік.



Джеймс Клерк Максвелл (1831 – 1879) — шотландський вчений.

#### Цитати із книги «Еволюція фізики»



А. Ейнштейн, Л. Інфельд

Кількісне, математичне формулювання законів поля дано в так званих рівняннях Максвелла. [Експериментальні] факти призвели до формулювання цих рівнянь, але зміст їх значно багатший [...]. Їхня проста форма приховує глибину, що виявляється тільки при ретельному вивченні.

Формулювання цих рівнянь є найважливішою подією з часу Ньютона не тільки важливою подією з часу Ньютона не тільки внаслідок цінності їхнього змісту, а й тому, що вони дають зразок нового типу законів. Характерну особливість рівнянь Максвелла, яка проявляється і в усіх інших рівняннях сучасної фізики, можна виразити в одному реченні: рівняння Максвелла суть закони, що виражають структуру поля.

## Струм зміщення і закон збереження заряду

Протиріччя в законах магнетизму

Теорема про циркуляцію для постійного магнітного поля:

$$rot \vec{H} = \frac{4\pi}{c} \vec{j}$$

виявляється невірною у випадку змінного електричного поля.

Застосовуючи операцію div до цього рівняння і враховуючи тотожність div rot  $\vec{H}=0$ , отримуємо div  $\vec{j}=0$ . З іншого боку, якщо густина заряду змінюється з часом,  $\frac{\partial \rho}{\partial t}\neq 0$  то в силу закону збереження заряду

 $\operatorname{div} \vec{j} = -\frac{\partial \rho}{\partial t},$ 

тобто  $\operatorname{div} \vec{j} \neq 0$ . Це протиріччя показує, що необхідно видозмінити теорему про циркуляцію.

#### Струм зміщення і закон збереження заряду

#### Гіпотеза Максвелла

Для вирішення цього протиріччя Дж. Максвелл увів поняття струму зміщення  $\vec{j}_{\scriptscriptstyle 3M}$  співвідношенням

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \frac{4\pi}{c} (\vec{j} + \vec{j}_{\mathsf{3M}}),$$

щоб закон збереження заряду виконувалося. Застосовуючи операцію div до записаного рівняння, отримуємо:

$$\operatorname{div}(\vec{j} + \vec{j}_{\text{3M}}) = 0, \Rightarrow \operatorname{div} \vec{j}_{\text{3M}} = \frac{\partial \rho}{\partial t}.$$

За теоремою Гаусса для електричного поля  $ho = \frac{1}{4\pi} \operatorname{div} \vec{D}$ . Отже:

$$\operatorname{div} \vec{j}_{\scriptscriptstyle \mathsf{3M}} = \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{4\pi} \operatorname{div} \vec{D} \right), \ \Rightarrow \qquad \vec{j}_{\scriptscriptstyle \mathsf{3M}} = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}.$$

# Струм зміщення і закон збереження заряду

Теорема про циркуляцію магнітного поля

Таким чином, теорема про циркуляцію для магнітного поля, що узгоджується із законом збереження заряду, має записуватися у вигляді

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \frac{4\pi}{c}\vec{j} + \frac{1}{c}\frac{\partial \vec{D}}{\partial t},$$

В інтегральній формі теорема про циркуляцію має вигляд

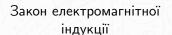
$$\oint\limits_L \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c} \iint\limits_S \vec{j} \cdot d\vec{S} + \frac{1}{c} \iint\limits_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S},$$

де  $I_{\scriptscriptstyle \rm 3M} = \frac{1}{4\pi} \iint\limits_{S} \frac{\partial \bar{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$  — струм зміщення, що пронизує площу S, натягнуту на контур L. Отже, згідно гіпотези Максвелла змінне електричне поле поряд зі звичайними струмами, також створює магнітне поле.

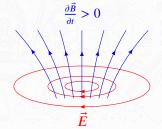
## Струм зміщення і закон збереження заряду

Порівняння закону Фарадея та гіпотези Максвелла

Порівняємо закон електромагнітної індукції Фарадея, та «оновлену» теорему про циркуляцію за відсутності струмів провідності  $(\vec{j}=0)$  у вакуумі  $(\varepsilon=\mu=1\Rightarrow \vec{\pmb{E}}=\vec{\pmb{D}}, \ \vec{\pmb{H}}=\vec{\pmb{B}}).$ 

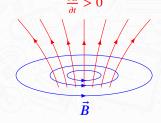


$$\operatorname{rot} \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$



# Закон магнітоелектричної індукції

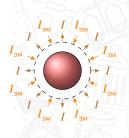
$$\operatorname{rot} \vec{B} = +\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$



## Радіальне стікання заряду з кулі

6

Нехай куля несе заряд Q, який стікає в зовнішнє середовище. Унаслідок стікання заряду виникають струми, які можуть індукувати магнітне поле. Знайдемо це магнітне поле.



Стікання заряду з кулі створює струм провідності, який дорівнює:

$$I = -\frac{\partial Q}{\partial t}.$$

Електричне поле кулі  $\vec{E}(r)=\frac{Q(t)}{r^3}\vec{r}$  також зменшується з часом, а тому струм зміщення дорівнює:

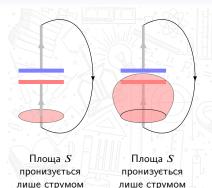
$$I_{\scriptscriptstyle \mathrm{3M}} = \frac{1}{4\pi} \oiint \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \cdot d\vec{S} = + \frac{\partial Q}{\partial t} = -I.$$

З теореми про циркуляцію:

$$\oint\limits_{\cdot} \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c} (I + I_{\scriptscriptstyle \mathrm{3M}}) = 0, \ \Rightarrow \ \vec{H} = \vec{B} = 0. \label{eq:equation:equation}$$

Отже, в цьому випадку, магнітного поля не виникає.

#### Струм зміщення в конденсаторі



зміщення

провідності

Теорема про циркуляцію має вигляд:

• Для лівого рисунка

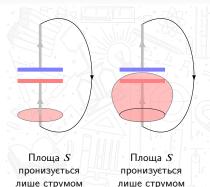
$$\oint_{I} \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c}I.$$

• Для правого рисунка

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c} I_{\text{3M}}.$$

Оскільки різні поверхні спираються на один і той же контур L, то циркуляція  $\oint \vec{H} \cdot d\vec{r}$  не повинна залежати вибору поверхні. А, отже,  $I=I_{\scriptscriptstyle 3M}$ , тобто в середині конденсатора «протікає» струм зміщення, який замикає коло.

#### Струм зміщення в конденсаторі



зміщення

провідності

Теорема про циркуляцію має вигляд:

• Для лівого рисунка

$$\oint_{I} \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c}I.$$

• Для правого рисунка

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c} I_{\text{\tiny 3M}}.$$

Як видно з теореми про циркуляцію, струми зміщення замикають струми провідності і створюють магнітне поле точно так само, як і струми провідності. Вони, однак, не створюють прямо теплового ефекту, до них незастосовні закон Ома і закон Джоуля-Ленца.

#### Система рівнянь Максвелла

Доповнивши основні факти зі сфери електромагнетизму, та доповнивши їх гіпотезою струмів зміщення, Максвелл зміг написати систему фундаментальних рівнянь електродинаміки. Таких рівнянь чотири.

| Рівняння   | Інтегральна форма  | Диференціальна<br>форма   |
|--|--|---|
| Теорема Гаусса для<br>магнітного поля              | $\iint\limits_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$  | $\operatorname{div} \vec{B} = 0$  |
| Теорема про<br>циркуляцію для<br>електричного поля | $\oint\limits_{L} \vec{E} \cdot d\vec{r} = -\frac{1}{c} \iint\limits_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$   | $\operatorname{rot} \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$                       |
| Теорема Гаусса для<br>електричного поля            | $\iint\limits_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = 4\pi \iiint\limits_{V} \rho dV$   | $\operatorname{div} \vec{D} = 4\pi \rho$  |
| Теорема про<br>циркуляцію для<br>магнітного поля   | $\oint\limits_{L} \vec{H} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c} \iint\limits_{S} \left( \vec{j} + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$ | $\operatorname{rot} \vec{H} = \frac{4\pi}{c}\vec{j} + \frac{1}{c}\frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$ |