

Х.2. Система уравнения на Максвел в интегрална и диференциална форма. Физичен смисъл.

Основните уравнения на електромагнетизма, които са обобщение на почти двувековни експериментални резултати, са публикувани от Джеймс Кларк Максвел през 1873 г. в „Трактат по електричество и магнетизъм“. Тези уравнения образуват обща система от уравнения за електромагнитното поле. Основната идея в хипотезата на Максвел, на базата на която са съставени тези уравнения, е за възникването на единно електромагнитно поле. Променливите полета са свързани помежду си т.е. променливото магнитно поле поражда променливо електрично поле, което от своя страна създава променливо магнитно поле и т.н. Електричното и магнитното поле могат да съществуват самостоятелно само, ако те не се променят с времето.

В основата на създадената единна теория на електромагнитното поле лежат така наречените уравнения на Максвел, които играят в електродинамиката (науката за електричните и магнитните явления) роля, аналогична на тази, която играят в класическата механика принципите на Нютон.

Системата уравнения на Максвел, с която може да се опише електромагнитното поле, се състои от четири основни уравнения, изразяващи закономерностите за циркулацията на интензитета на електричното и на магнитното поле и за потока на индукцията на електричното и на магнитното поле. Към тези уравнения се прибавят още три допълнителни уравнения, отразяващи свойствата на средата, в която се разпространява електромагнитното поле.

Х.2.1. Първо уравнение на Максвел

Първото уравнение на Максвел изразява закона на Максвел-Фарадей за електромагнитната индукция и възбуждането на вихрово електрично поле (подробно разгледани в IX.1). Индуцираното електродвижещо напрежение (ЕДН) е:

$$\varepsilon_i = -\frac{\partial \Phi_m}{\partial t},$$

където Φ_m е потокът на вектора на магнитната индукция \vec{B} .

Първото уравнение на Максвел се записва в интегрална форма, като индуцираното ЕДН ε_i се изразява чрез циркулацията на интензитета на електричното поле \vec{E} по затворен контур L съгласно уравнение (IX.4):

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{\partial \Phi_m}{\partial t}. \quad (\text{X.14})$$

Уравнение (X.14) показва, че циркулацията на вектора на интензитета на електричното поле по произволен затворен контур е равна на взетата със знак минус скорост на изменение на магнитния поток през произволна повърхност, обхваната от контур L .

Физичен смисъл: Променливото вихрово магнитно поле създава в произволна точка на пространството вихрово електрично поле, независимо от наличието или отсъствието на проводници.

За да се получи уравнение (X.14) в диференциална форма, потокът на вектора на магнитната индукция Φ_m се изразява чрез уравнение (VII.17a) и се получава:

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

Използва се теоремата на Стокс според която циркулацията на вектора на интензитета на електричното поле \vec{E} по затворен контур L е равна на потока на вектора $\text{rot} \vec{E}$ през повърхност S , ограничена от контура:

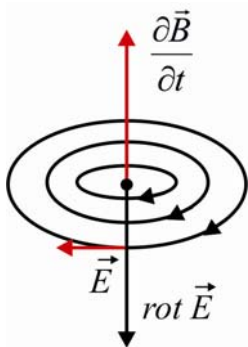
$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_S \text{rot} \vec{E} \cdot d\vec{S}.$$

Приравняват се последните две уравнения:

$$\int_S \text{rot} \vec{E} \cdot d\vec{S} = -\int_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

и се получава първото уравнение на Максвел в диференциална форма:

$$\text{rot} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}. \quad (\text{X.15})$$



Знакът минус в уравнение (X.15) показва, че векторите \vec{E} и $\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ са свързани в индиректна посока, т.е.

$$\text{rot} \vec{E} \uparrow \downarrow \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}.$$

X.2.2. Второ уравнение на Максвел

Второто уравнение на Максвел в интегрална форма изразява теоремата на Гаус за диелектрична среда с индукция \vec{D} (подробно разгледана в II.2.):

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = q. \quad (\text{X.16})$$

Уравнение (X.16) показва, че потокът на вектора на индукцията на електричното поле през произволна затворена повърхност S е равен на свободните електрични заряди q , намиращи се в обема на затворената повърхност.

Физичен смисъл: Това уравнение е израз на факта, че съществуват източници на електричното поле и това са електричните заряди q .

Уравнение (X.16) е вярно и за променливо електрично поле.

За да се получи уравнение (X.16) в диференциална форма се използва теоремата на Остроградски – Гаус, според която потокът на вектора на електричната индукция \vec{D} през затворената повърхност S е равен на интеграл от $\text{div}\vec{D}$ по обема V , ограничен от повърхността S :

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_V \text{div}\vec{D} \cdot dV.$$

Приравняват се последните две уравнения и се получава:

$$\int_V \text{div}\vec{D} \cdot dV = q.$$

Зарядът q в обема V , се изразява чрез обемната плътността ρ от I.3.6. и се получава:

$$\int_V \text{div}\vec{D} \cdot dV = \int_V \rho \cdot dV.$$

От това уравнение се получава второто уравнение на Максвел в диференциална форма:

$$\boxed{\text{div}\vec{D} = \rho}. \quad (\text{X.17})$$

В случай на вакуум, когато няма свързани заряди ($\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$; $\vec{P} = 0$), второто уравнение на Максвел в диференциална форма се записва по следния начин:

$$\text{div}\vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0},$$

където ε_0 е диелектрична проницаемост на вакуума.

X.2.3. Трето уравнение на Максвел

Третото уравнение на Максвел изразява уравнението за пълния ток (подробно разгледано в VII.2.):

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_S \vec{j} \cdot d\vec{S},$$

където \vec{H} е векторът на интензитета на магнитното поле, а \vec{j} е пълният ток, въведен от Максвел и подробно разгледан в X.1.: $\vec{j} = \vec{j}_{\text{пров.}} + \vec{j}_{\text{прем.}}$.

С отчитане на двата тока, съставляващи пълния ток, може да се запише:

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{\text{пров.}} + I_{\text{прем.}},$$

където токът на проводимост е:

$$I_{\text{пров.}} = \int_S \vec{j}_{\text{пров.}} \cdot d\vec{S} = I,$$

а токът на преместване е:

$$I_{\text{прем.}} = \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S} = \frac{\partial}{\partial t} \int_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \frac{\partial \Phi_e}{\partial t},$$

като Φ_e е потокът на вектора на електричната индукция \vec{D} .

Третото уравнение на Максвел в интегрална форма е:

$$\boxed{\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + \frac{\partial \Phi_e}{\partial t}} \quad (\text{X.18})$$

Уравнение (X.18) показва, че циркуляцията на вектора на интензитета на магнитното поле по произволен затворен контур L е равна на алгебричната сума от тока на проводимост и тока на преместване през повърхността, обхваната от контур L .

Ако токът на проводимост е нула ($I = 0$), се получава:

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \frac{\partial \Phi_e}{\partial t}. \quad (\text{X.19})$$

Физичен смисъл: Променливото електрично поле създава в произволна точка на пространството вихрово магнитно поле.

За да се получи уравнение (X.18) в диференциална форма, то се записва така:

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

Използва се теоремата на Стокс, според която циркуляцията на вектора на интензитета на магнитното поле \vec{H} по затворен контур L е равна на потока на вектора $\text{rot}\vec{H}$ през повърхност S , ограничена от контура:

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_S \text{rot}\vec{H} \cdot d\vec{S}.$$

Приравняват се последните две уравнения и се получава:

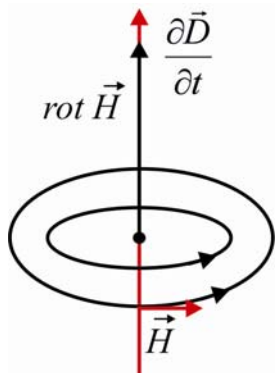
$$\int_S \text{rot} \vec{H} \cdot d\vec{S} = \int_S \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}.$$

От последното уравнение се получава третото уравнение на Максвел в диференциална форма:

$$\boxed{\text{rot} \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}}. \quad (\text{X.20})$$

Ако плътността на тока на проводимост е нула ($\vec{j} = 0$), то от третото уравнение на Максвел в диференциална форма следва, че:

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



Това уравнение показва, че векторите \vec{H} и $\frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$ са свързани в директна посока, т.е. $\text{rot} \vec{H} \uparrow \uparrow \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$.

X.2.4. Четвърто уравнение на Максвел

Четвъртото уравнение на Максвел в интегрална форма изразява закона за магнитния поток през затворена повърхност, подробно разгледан в част VII.2.:

$$\boxed{\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0}. \quad (\text{X.21})$$

Уравнение (X.21) показва, че потокът на вектора на индукцията на магнитното поле през произволна затворена повърхност S е нула.

Физичен смисъл: Това уравнение е израз на факта, че не са открити отделни магнитни заряди, а само магнитни диполи. Магнитните силови линии са затворени.

За да се получи уравнение (X.21) в диференциална форма се използва теоремата на Остроградски – Гаус, според която потокът на вектора на магнитната индукция \vec{B} през затворената повърхност S е равен на интеграл от $\text{div} \vec{B}$ по обема V , ограничен от повърхността S :

$$\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_V \text{div} \vec{B} \cdot dV$$

След приравняване с уравнение (X.21) се получава:

$$\int_V \text{div} \vec{B} \cdot dV = 0.$$

От последното уравнение се получава четвъртото уравнение на Максвел в диференциална форма:

$$\boxed{\operatorname{div}\vec{B} = 0}. \quad (\text{X.22})$$

Х.2.5. Допълнителни уравнения

Към основните четири уравнения на Максвел се добавят още три уравнения, наречени материални, тъй като те отчитат свойствата на материалната среда, в която се разпространява електромагнитното поле.

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E} \quad (\text{X.23})$$

$$\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H} \quad (\text{X.24})$$

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}, \quad (\text{X.25})$$

където ε_r е относителна диелектрична проницаемост на средата; μ_r – относителна магнитна проницаемост на средата, σ - специфична електропроводимост на средата.

Чрез уравненията (X.23, X.24, X.25) може от четирите уравнения на Максвел да се изключат векторите \vec{D} , \vec{H} и \vec{j} и да се получат четири уравнения за векторите \vec{E} и \vec{B} .

Х.2.6. Анализ на системата уравнения на Максвел

Разгледаните уравнения на Максвел могат да се запишат като система уравнения в две форми:

Интегрална форма	Диференциална форма
$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{\partial \Phi_m}{\partial t}$	$\operatorname{rot}\vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = q$	$\operatorname{div}\vec{D} = \rho$
$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + \frac{\partial \Phi_e}{\partial t}$	$\operatorname{rot}\vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$
$\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$	$\operatorname{div}\vec{B} = 0$
$\vec{D} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E}$ $\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H}$ $\vec{j} = \sigma \vec{E}$	

а) еднозначност

За да се покаже, че системата уравнения на Максвел е еднозначна, ще се сравнят първото и четвъртото уравнение, както и второто и третото уравнение на Максвел.

1 - Сравнение на първо и четвърто уравнение

Към уравнение (X.15) се прилага дивергенция, а уравнение (X.22) се диференцира по времето.

$$\text{Първо уравнение: } \operatorname{div} \operatorname{rot} \vec{E} = -\operatorname{div} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}.$$

$$\text{Тъй като } \operatorname{div} \operatorname{rot} \vec{E} = 0, \text{ то } \operatorname{div} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = 0.$$

$$\text{Четвърто уравнение: } \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{div} \vec{B} = 0 \Rightarrow \operatorname{div} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = 0.$$

Следствията и от двете уравнения са еднакви.

2 - Сравнение на второ и трето уравнение

Към уравнение (X.20) се прилага дивергенция, а уравнение (X.17) се диференцира по времето.

$$\text{Трето уравнение: } \operatorname{div} \operatorname{rot} \vec{H} = \operatorname{div} \vec{j} + \operatorname{div} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}.$$

$$\text{Тъй като } \operatorname{div} \operatorname{rot} \vec{H} = 0, \text{ то } \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{div} \vec{D} = -\operatorname{div} \vec{j}.$$

$$\text{Второ уравнение: } \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{div} \vec{D} = \frac{\partial \rho}{\partial t}.$$

Следствията от двете уравнения водят до:

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

Това е законът за запазване на заряда и е изпълнен винаги.

Следователно, системата от четири основни уравнения на Максвел не е свръхопределена, тъй като първото и четвъртото уравнение, както и второто и третото уравнение имат еднакви диференциални следствия. Следователно, системата е съвместима и пълна, т.е. тя е еднозначна.

б) несиметричност

Системата уравнения на Максвел е несиметрична спрямо електричното и магнитното поле поради наличието на електрични заряди (неподвижни и подвижни) и липсата на магнитни заряди. Във вакуум, т. е. в пространство без електрични заряди ($\rho = 0$) и без токове на проводимост ($\vec{j} = 0$), уравненията са напълно симетрични. За вакуум уравненията на Максвел в диференциална и интегрална форма се записват по следния начин:

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

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

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

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

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{\partial \Phi_m}{\partial t}$$

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \frac{\partial \Phi_e}{\partial t}$$

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

в) физичен смисъл

Уравненията на Максвел показват, че изменящото се с времето вихрово магнитно поле индуцира в пространството изменящо се с времето вихрово електрично поле и изменящото се с времето вихрово електрично поле индуцира в пространството изменящо се с времето вихрово магнитно поле.

Следователно, изменящите се с времето електрично и магнитно полета съществуват винаги заедно и са неразривно свързани. Това е ново физично поле – електромагнитно поле. За да се дефинира това поле, на всяка точка от пространството се съпоставят два вектора $\vec{E}(\vec{r}, t)$ и $\vec{H}(\vec{r}, t)$.

г) граници на валидност

Уравненията на Максвел са в сила при следните условия:

- Материалните среди (тела), в които действат електромагнитни полета са неподвижни.
- Величините ϵ, μ, σ , характеризиращи материалните свойства на средата, не зависят от времето и от векторите на полето. Те могат да зависят само от координатите.
- В пространството, където действат електромагнитните полета няма постоянни магнити и феромагнитни.

Теорията на Максвел е макроскопична теория, тъй като разглежда електромагнитното поле, създадено от макроскопични заряди и токове. Тя не разкрива вътрешните механизми на явленията, които възникват в средата. Тази теория получава по-нататъшното си развитие в квантовата електродинамика.

Съществуването на електромагнитните вълни е предсказано теоретично от Максвел през 1863 г. Той прави предположение, че светлината също е електромагнитна вълна, т. е. към електромагнитните явления се включват и оптичните. По-късното развитие на оптиката доказва това и тези уравнения се използват за изучаване на разпространението на светлината. Уравненията на Максвел в

непроводяща среда (вакуум) в оптиката се свеждат до две вълнови уравнения за компонентите на \vec{E} и \vec{H} на електромагнитното поле. Решенията на вълновите уравнения описват разпространението на бягаща плоска вълна с определена скорост.