CHƯƠNG 2. SÓNG ĐIỆN TỪ

Giảng viên: Nguyễn Đức Cường

Trường Đại học Công nghệ - ĐHQGHN

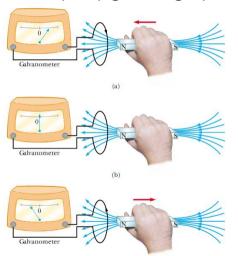
Email: cuonghd93@gmail.com

Ngày 9 tháng 3 năm 2021

NỘI DUNG

- 1 HIỆN TƯỢNG CẨM ỨNG ĐIỆN TỪ. ĐỊNH LUẬT LENZ. ĐỊNH LUẬT FARADAY
- 2 TỰ CẨM. HỖ CẨM
- 4 HỆ PHƯƠNG TRÌNH MAXWELL. TRƯỜNG ĐIỆN TỪ
- SÓNG ĐIỆN TỪ

2.1.1. Hiện tượng cảm ứng điện từ

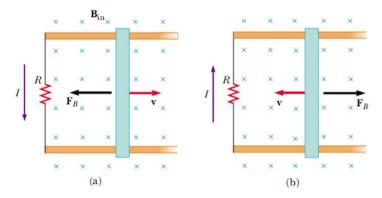


- Khi có chuyển động tương đối giữa nam châm và vòng dây, trong vòng dây xuất hiện dòng điện cảm ứng sao cho từ trường do nó sinh ra ngược hướng với từ trường của nam châm.
- Suất điện động gây ra dòng điện cảm ứng trên gọi là suất điện động cảm ứng.

2.1.1. Hiện tượng cảm ứng điện từ

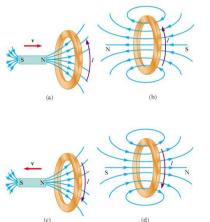
- Sự biến thiên của từ thông gửi qua mạch kín là nguyên nhân sinh ra dòng điện cảm ứng trong mạch kín đó.
- Dòng điện cảm ứng chỉ xuất hiện trong thời gian từ thông qua mạch kín thay đổi.
- Cường độ dòng điện cảm ứng tỷ lệ thuận với tốc độ biến thiên của từ thông gửi qua mạch.
- Chiều của dòng cảm ứng phụ thuộc từ thông tăng hay giảm.

2.1.2. Định luật Lenz

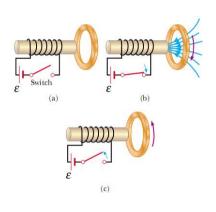


 Suất điện động cảm ứng xuất hiện trong mạch kín có chiều sao cho nó tạo ra một dòng điện có từ thông chống lại sự thay đổi của từ thông xuyên qua mạch kín chứa dòng điện đó.

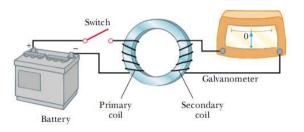
2.1.2. Định luật Lenz

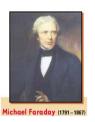


Xem thêm: Ring Jump Demonstration



2.1.3. Định luật Faraday





- Khi khóa đóng, trong cuộn dây thứ 2 cũng xuất hiện một suất điện động cảm ứng, do sự thay đổi của từ trường được truyền hoàn toàn qua vòng xuyến.
- Suất điện động cảm ứng:

$$\mathscr{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$

trong đó Φ_B là từ thông xuyên qua vòng dây.

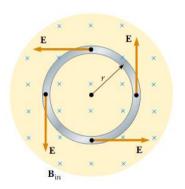
2.1.4. Suất điện động cảm ứng và điện trường

 Một điện trường xuất hiện trong vật dẫn do sự thay đổi của từ thông.

$$q\mathscr{E}=q\mathsf{E}(2\pi r)$$
 $E=rac{\mathscr{E}}{2\pi r}$ $\Phi_B=BA=\pi r^2 B$ đối với vòng dây tròn $o E=-rac{1}{2\pi r}rac{d\Phi_B}{dt}=-rac{r}{2}rac{dB}{dt}$

• Trường hợp tổng quát với vòng dây kín bất kì:

$$\mathscr{E} = \oint \vec{E}.d\vec{s} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$



2.1.4. Suất điện động cảm ứng và điện trường

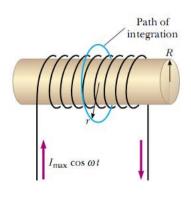
<u>Ví dụ 1:</u> Một dòng điện $I=I_0\cos\omega t$ chạy qua một cuộn dây solenoid bán kính R có n vòng dây trên một đơn vị chiều dài. Xác định cường độ điện trường cảm ứng ở khoảng cách r>R tính từ trục đối xứng của cuộn dây.

$$\oint \vec{E}.d\vec{s} = E(2\pi r) = -\frac{d}{dt}(B\pi R^2) = -\pi R^2 \frac{dB}{dt}$$

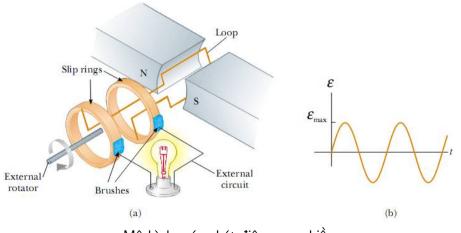
Thay $B = \mu_0 nI$ và $I = I_0 \cos \omega t$ ta có:

$$E(2\pi r) = -\pi R^2 \mu_0 n I_0 \frac{d}{dt} (\cos \omega t) = \pi R^2 \mu_0 n I_0 \omega \sin \omega t$$

$$E = \frac{\mu_0 n I_0 \omega R^2}{2r} \sin \omega t, \text{ v\'em } r > R$$

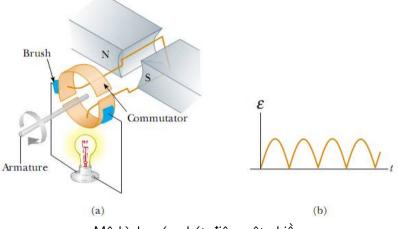


2.1.5. Ứng dụng: máy phát điện và động cơ điện



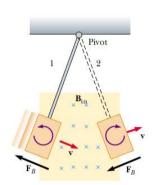
Mô hình máy phát điện xoay chiều

2.1.5. Ứng dụng: máy phát điện và động cơ điện

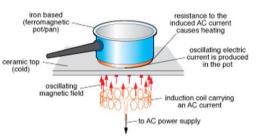


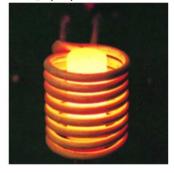
Mô hình máy phát điện một chiều

2.1.6. Ứng dụng: dòng Foucault (Fu-cô) và đốt nóng bằng cảm ứng (IH)



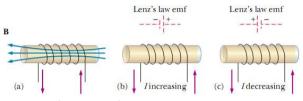
Dòng điện Foucault





Dòng điện cao tần gây ra dòng điện cảm ứng cường độ lớn trong vật cần đốt nóng. Suất điện động cảm ứng $\mathscr{E} = \oint \vec{E}.d\vec{s}$ (và dòng điện trong vật cần đốt nóng) tỉ lệ thuận với tần số ω của dòng cao tần

2.2.1. Hiện tượng tự cảm





- Hiện tượng xuất hiện suất điện động cảm ứng ngay trong mạch điện do sự thay đổi của cường độ dòng điện trong chính mạch đó.
- Suất điện động cảm ứng \mathcal{E}_L luôn ngược hướng với suất điện động của nguồn ngoài và tỉ lệ thuận với tốc độ thay đổi dòng điện do nguồn ngoài cung cấp.

$$\mathscr{E}_L = -N \frac{d\Phi_B}{dt} = -L \frac{dI}{dt}$$

 $L = N\Phi_B/I$ là hệ số tự cảm của cuộn dây, phụ thuộc vào dạng hình học của nó và một số đặc trưng vật lý khác. Đơn vị là H (1 H = 1 (V.s)/A)

2.2.1. Hiện tượng tự cảm

Ví du: Tìm hê số tư cảm của cuôn dây solenoid có N vòng dây và chiều dài ℓ. Coi chiều dài ℓ của cuôn dây lớn hơn nhiều bán kính của nó và vùng không gian trong ống là không khí.

Từ trường của ống dây:
$$B=\mu_0 n I=\mu_0 rac{N}{\ell} I$$

trong đó $n = N/\ell$ là số lương vòng dây trên một đơn vi chiều dài.

Từ thông xuyên qua từng vòng dây:
$$\Phi_B = BA = \mu_0 \frac{NA}{\ell} I$$

trong đó A là diện tích cắt ngang của vòng dây. Độ tự cảm của cuộn dây:

$$L = \frac{N\Phi_B}{I} = \frac{\mu_0 N^2 A}{\ell}$$

Vì
$$N=n\ell$$
 nên: $L=rac{\mu_0(n\ell)^2}{\ell}A=\mu_0n^2A\ell=\mu_0n^2V$

với $V = A\ell$ là thể tích của cuôn dây solenoid.

Giảng viên: Nguyễn Đức Cường (VNU-UET)

2.2.2. Mach RL

Suất điện động cảm ứng:

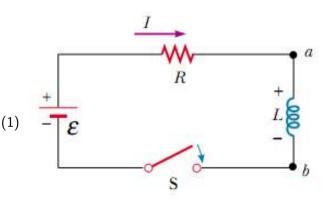
$$\mathscr{E}_{L}=-L\frac{dI}{dt}$$

Áp dụng định luật Kirchhoff II:

$$\mathscr{E} - IR - L\frac{dI}{dt} = 0$$

Đổi biến: $x = \mathcal{E}/R - I$

$$x + \frac{L}{R}\frac{dx}{dt} = 0 \to \frac{dx}{x} = -\frac{R}{L}dt$$



2.2.2. Mach RL

Tích phân 2 vế:
$$\ln \frac{x}{x_0} = -\frac{R}{L}t$$

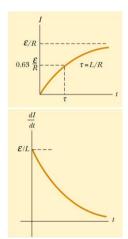
 x_0 là giá trị của x khi $t=0 o x=x_0e^{-Rt/L}$. I=0 khi t=0 và $x_0=\mathscr{E}/R$

$$\frac{\mathscr{E}}{R} - I = \frac{\mathscr{E}}{R} \mathrm{e}^{-Rt/L}$$

$$\to \boxed{I = \frac{\mathscr{E}}{R} \Big(1 - \mathrm{e}^{-Rt/L}\Big)} \text{ hoặc } \boxed{I = \frac{\mathscr{E}}{R} \Big(1 - \mathrm{e}^{-t/\tau}\Big)}$$

với au = L/R là hằng số thời gian của mạch RL

$$\frac{dI}{dt} = \frac{\mathscr{E}}{L} e^{-t/\tau}$$



2.2.3. Năng lượng từ trường

Nhân cả 2 vế phương trình (1) với
$$I: I\mathscr{E} - I^2R - LI\frac{dI}{dt} = 0$$

Trong đó $I\mathscr{E}$ là tốc độ cung cấp năng lượng bởi nguồn, $dU_R/dt=I^2R$ là tốc độ năng lượng tiêu tán trên điện trở. Tốc độ dự trữ năng lượng trong cuộn cảm:

$$\frac{dU_L}{dt} = LI\frac{dI}{dt} = \frac{1}{2}\frac{d}{dt}(LI^2)$$

với $U_L = \frac{1}{2}LI^2$ là năng lượng dự trữ trong cuộn cảm.

Xét một cuộn dây solenoid với độ tự cảm $L=\mu_0 n^2 A\ell$ và cảm ứng từ $B=\mu_0 n I$

$$U_L = \frac{1}{2}LI^2 = \frac{1}{2}\mu_0 n^2 A \ell \left(\frac{B}{\mu_0 n}\right)^2 = \frac{B^2}{2\mu_0} A \ell$$

Mật độ năng lượng từ trường:

$$u_B = \frac{U_L}{A\ell} = \frac{B^2}{2\mu_0}$$

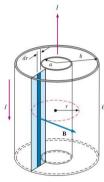


Ví dụ: Cáp đồng trục

Một đoạn cáp đồng trục bao gồm hai hình trụ bằng vật dẫn đồng tâm có bán kính trong là a, bán kính ngoài là b và chiều dài ℓ . Vỏ trong và vỏ ngoài cùng dẫn dòng điện I nhưng ngược chiều nhau. Hãy tính hệ số tự cảm của đoạn cáp và năng lượng từ trường dự trữ trong nó.

Cảm ứng từ trong vùng giữa hai vỏ (a < r < b):

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$
, r là khoảng cách tính từ trục



Cảm ứng từ tại vùng r < a và r > b bằng không, do $\oint \vec{B} . d\vec{s} = \Sigma I = 0$. Véc-tơ cảm ứng từ vuông góc với mặt phẳng màu xanh, vì vậy từ thông tổng cộng là:

$$\Phi_B = \int B dA = \int_a^b \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \ell dr = \frac{\mu_0 I \ell}{2\pi} \int_a^b \frac{dr}{r} = \frac{\mu_0 I \ell}{2\pi} \ln \left(\frac{b}{a}\right)$$

Ví dụ: Cáp đồng trục

Từ đó, hệ số tự cảm của đoạn cáp là:

$$\boxed{L = \frac{\Phi_B}{I} = \frac{\mu_0 \ell}{2\pi} \ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

Năng lượng dự trữ trong đoạn cáp:

$$U_L = \frac{1}{2}LI^2 = \frac{\mu_0\ell I^2}{4\pi} \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

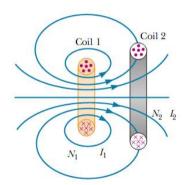
19 / 45

2.2.4. Hiện tượng hỗ cảm

- Hiện tượng xảy ra khi sự thay đổi dòng điện của một mạch kín gây ra sự thay đổi từ thông xuyên qua một mạch kín khác gần đó.
- Dòng điện I_1 trong cuộn dây 1 với N_1 vòng gây ra một từ thông, với một phần xuyên qua cuộn dây thứ 2 có N_2 vòng. Phần từ thông đó gọi là Φ_{21} . Hệ số hỗ cảm M_{12} của cuộn 2 đối với cuộn 1 là:

$$M_{12}=\frac{N_2\Phi_{12}}{I_1}$$

• Hệ số hỗ cảm phụ thuộc vào dạng hình học của cả hai cuộn dây và sự định hướng tương đối giữa chúng. Khi kéo chúng ra xa nhau, M_{12} giảm do Φ_{12} giảm.



2.2.4. Hiện tượng hỗ cảm

Nếu dòng l₁ thay đổi với thời gian, suất điện động cảm ứng gây ra bởi cuộn 1 trong cuộn
 2 là:

$$\mathscr{E}_2 = -N_2 \frac{d\Phi_{12}}{dt} = -N_2 \frac{d}{dt} \left(\frac{M_{12}I_1}{N_2} \right) = -M_{12} \frac{dI_1}{dt}$$

Nếu xét nguồn dòng điện trong cuộn dây 2, thì suất điện động cảm ứng trong cuộn dây 1
 là:

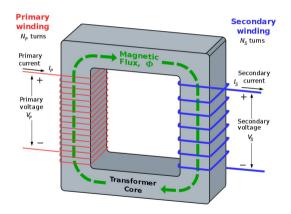
$$\mathscr{E}_1 = -M_{21} \frac{dI_2}{dt}$$

- Kết luận: trong hiện tượng hỗ cảm, suất điện động cảm ứng xuất hiện trên cuộn dây này luôn tỉ lệ thuận với tốc độ biến thiên của dòng điện ở cuộn dây kia.
- Người ta chứng minh được rằng: $M_{12} = M_{21} = M$, do đó:

$$\mathscr{E}_2 = -M \frac{dI_1}{dt}$$
 và $\mathscr{E}_1 = -M \frac{dI_2}{dt}$



2.2.5. Ứng dụng hiện tượng hỗ cảm

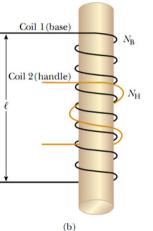


Biến thế

22 / 45

2.2.5. Ứng dụng hiện tượng hỗ cảm



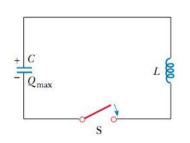


Sạc không dây CHƯƠNG 2. SÓNG ĐIỆN TỪ

2.2.6. Dao động trong mạch LC

Tổng năng lượng của mạch là không đối (bằng năng lượng dự trữ ban đầu trong tụ điện):

$$U = U_C + U_L = \frac{Q^2}{2C} + \frac{1}{2}LI^2$$
$$\frac{dU}{dt} = 0 \rightarrow \frac{Q}{C}\frac{dQ}{dt} + LI\frac{dI}{dt} = 0$$



Do I = dQ/dt nên $dI/dt = d^2Q/dt^2$, từ đó:

$$\frac{Q}{C} + L \frac{d^2 Q}{dt^2} = 0 \text{ hay là: } \frac{d^2 Q}{dt^2} = -\frac{1}{LC}Q$$

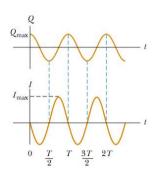
Nghiệm phương trình vi phân: $Q=Q_{\max}\cos(\omega t+\phi)$ với $\omega=1/\sqrt{LC}$ Dòng điên: $I=\frac{dQ}{dt}=-\omega Q_{\max}\sin(\omega t+\phi)$

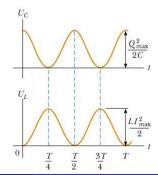
2.2.6. Dao động trong mạch LC

Đặt I=0 khi $t=0
ightarrow \phi=0$:

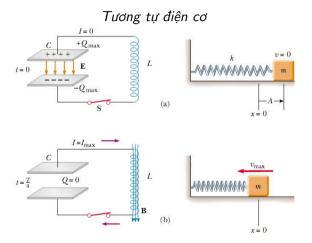
$$Q=Q_{\sf max}\cos(\omega t)$$

$$I = -\omega Q_{\mathsf{max}} \sin(\omega t) = -I_{\mathsf{max}} \sin(\omega t)$$



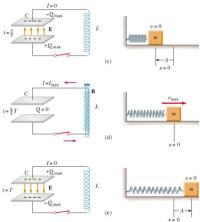


2.2.6. Dao động trong mạch LC

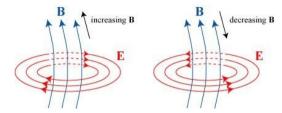


2.2.6. Dao động trong mạch LC

Tương tự điện cơ (tiếp)



2.3.1. Luận điểm thứ 1 của Maxwell - Phương trình Maxwell-Faraday



- Bất kỳ một từ trường nào biến đổi theo thời gian cũng sinh ra một điện trường xoáy với
 ∮ E.ds ≠ 0.
- Lưu số của véc-tơ cường độ điện trường xoáy dọc theo một đường cong kín bất kỳ thì bằng về giá trị tuyệt đối, nhưng trái dấu với tốc độ biến thiên theo thời gian của từ thông gửi qua diện tích giới hạn bởi đường cong đó.

$$\oint_C \vec{E}.d\vec{s} = -\frac{d\Phi_B}{dt} = -\frac{d}{dt} \int \vec{B}.d\vec{A}$$



2.3.2. Luận điểm thứ 2 của Maxwell - Phương trình Maxwell-Ampere

- Bất kỳ một điện trường nào biến đổi theo thời gian cũng sinh ra một từ trường.
- Dòng điện dịch I_d là dòng điện tương đương với điện trường biến đổi theo thời gian về phương diện sinh ra từ trường (xem lại Chương 1, Mục 1.6.4).

$$\oint \vec{B}.d\vec{s} = \mu_0(I + I_d) = \mu_0 I + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{d\Phi_E}{dt}$$

 Điện trường biến đổi giữa hai bản của tụ điện sinh ra từ trường giống như một dòng điện (dòng điện dịch) chạy qua toàn bộ không gian giữa hai bản của tụ điện, có chiều và cường độ giống với dòng điện dẫn trong mạch đó.

2.3.3. Trường điện từ

- Điện trường và từ trường đồng thời tồn tại trong không gian, tạo thành một trường thống nhất là trường điện từ.
- Trường điện từ mang năng lượng. Năng lượng đó định xứ trong không gian có trường điện từ. Mật độ năng lượng là:

$$w = w_e + w_m = \frac{1}{2}(\varepsilon \varepsilon_0 E^2 + \mu \mu_0 H^2) = \frac{1}{2}(ED + BH)$$

Năng lượng của trường điện từ:

$$W = \int_{V} w.dV = \frac{1}{2} \int_{V} (ED + BH).dV$$

2.3.4. Hệ phương trình Maxwell

 Maxwell đã chỉ ra rằng sóng điện từ (sự lan truyền dao động điện từ trong không gian) là hệ quả của 4 phương trình cơ bản sau:

Trên mặt kín A:
$$\oint_A \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$
 (2)

Trên mặt kín A:
$$\oint_A \vec{B}.d\vec{A} = 0$$

Theo đường cong kín C:
$$\oint_C \vec{E}.d\vec{s} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$
 (4)

Theo đường cong kín C:
$$\oint_C \vec{B}.d\vec{s} = \mu_0 I + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{d\Phi_E}{dt}$$
 (5)

Hertz - bằng thí nghiệm của mình - đã chỉ ra rằng ánh sáng nhìn thấy và sóng radio có cùng bản chất là sóng điện từ và có thể bị phản xạ, khúc xạ và nhiễu xạ (Xem thêm: Hertz Experiment).



mes Clerk Maxwell Scottish poretical physicist (1831 – 1879)



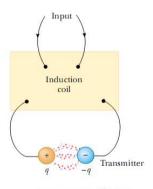
Heinrich Rudolf Hertz German physicist (1857-1894) Hertz

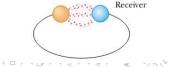
31 / 45

(3)

2.3.5. Thí nghiệm Hertz

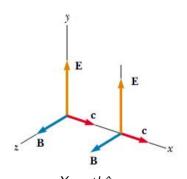
- Trong mạch phát, cuộn dây đóng vai trò cuộn cảm L, còn hai điện cực hình cầu đóng vai trò tụ điện C.
- Khi một hiệu điện thế cao được đặt vào cuộn cảm trong thời gian ngắn, giữa hai điện cực hình cầu xảy ra hiện tượng ion hóa không khí với lượng điện tích tăng nhanh và các điện tích này dao động với tần số $\omega=1/\sqrt{LC}$, sinh ra sóng điện từ.
- Tần số dao động riêng của mạch thu được điều chỉnh sao cho trùng với của mạch phát.
- Thí nghiệm Hertz chứng tỏ rằng dòng điện xoay chiều cảm ứng sinh ra trong mạch thu được tạo ra do sóng điện từ phát ra từ mạch phát.





2.4.1. Định nghĩa

- Sóng điện từ là sóng ngang, bao gồm điện trường \vec{E} và từ trường \vec{B} dao động theo hướng vuông góc nhau và vuông góc với phương truyền sóng.
- Không giống như sóng cơ, sóng điện từ không cần môi trường để lan truyền, vì vậy nó có thể truyền đi trong chân không.
- Sóng phẳng: độ lớn của \vec{E} và \vec{B} tại điểm bất kỳ chỉ phụ thuộc vào x và t, không phụ thuộc y hay z.
- Mặt đầu sóng: quỹ tích tất cả các điểm trong không gian có cùng pha dao động.
- Đối với nguồn phát điểm, sóng là sóng cầu (mặt đầu sóng là các mặt cầu).



Xem thêm:
Electromagnetic Waves
Animation

2.4.2. Phương trình sóng điện từ phẳng

• Khi Q = 0 và I = 0 (xem • Hệ phương trình Maxwell):

$$\oint \vec{B}.d\vec{s} = \mu_0 \varepsilon_0 \frac{d\Phi_E}{dt}$$

• Sau khi biến đổi (xem • Phu luc):

$$\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t} \tag{6}$$

$$\frac{\partial B}{\partial x} = -\mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t} \tag{7}$$

Vi phân lần 2:
$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = -\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial B}{\partial t} \right) = -\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial B}{\partial x} \right) = -\frac{\partial}{\partial t} \left(-\mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t} \right)$$
$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 E}{\partial t^2} \qquad \frac{\partial^2 B}{\partial x^2} = \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 B}{\partial t^2}$$

2.4.2. Phương trình sóng điện từ phẳng

Phương trình sóng tổng quát:

$$\frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial t^2}$$

• Tốc độ truyền sóng:

$$\boxed{v=c=\frac{1}{\sqrt{\mu_0\varepsilon_0}}}$$

Với $\mu_0=4\pi\times10^{-7}~{\rm T\cdot m/A}$ và $\varepsilon_0=8.85419\times10^{-12}~{\rm C^2/N\cdot m^2}$, ta tìm được $c=2.99792\times10^8$ m/s. Vậy ánh sáng là một loại sóng điện từ.

Nghiệm đơn giản nhất:

$$E = E_{\text{max}}\cos(kx - \omega t)$$

$$B = B_{\text{max}}\cos(kx - \omega t)$$

với $k=2\pi/\lambda$ là số sóng, $\omega=2\pi f$ là tần số góc, $\omega/k=c$ là vận tốc pha.

Chú ý: nếu thành phần phụ thuộc không gian và thời gian trái dấu nhau như trên thì sóng truyền theo chiều dương trục x, còn nếu chúng cùng dấu nhau thì sóng truyền theo chiều âm trục x.

2.4.2. Phương trình sóng điện từ phẳng

Lấy vi phân các nghiêm:

$$\frac{\partial E}{\partial x} = -kE_{\text{max}}\sin(kx - \omega t)$$

$$\frac{\partial B}{\partial t} = \omega B_{\text{max}}\sin(kx - \omega t)$$

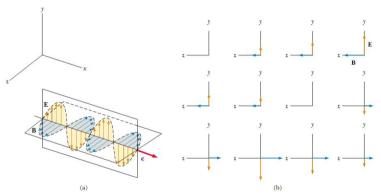
$$\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t} \to \frac{E_{\text{max}}}{B_{\text{max}}} = \frac{\omega}{k} = c$$

• Tai thời điểm bất kỳ, tỉ số đô lớn điện trường và từ trường của sóng điện từ bằng tốc độ ánh sáng:

$$\frac{E_{\text{max}}}{B_{\text{max}}} = \frac{E}{B} = c$$

• Sóng điện từ tuân theo nguyên lý chồng chất (trừ các sóng có cường độ mạnh như laser).

2.4.2. Phương trình sóng điện từ phẳng



Mô tả chuyển động dọc theo trục x của một sóng điện từ phẳng, hình sin, phân cực tuyến tính. (a) Hình dạng sóng tại một thời điểm bất kỳ. (b) Sự biến đổi theo thời gian của các véc-tơ điện trường và từ trường trên mặt phẳng yz, khi nhìn về phía chiều âm của trục x.

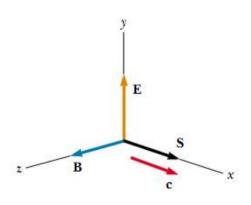
2.4.4. Năng lượng của sóng điện từ

• Tốc độ truyền năng lượng trong sóng điện từ được đặc trưng bằng véc-tơ Poynting với độ lớn thể hiện tốc độ truyền năng lượng qua một đơn vị diện tích vuông góc với phương truyền sóng. Đơn vị là J/s·m² = W/m².

$$ec{\mathcal{S}} = rac{1}{\mu_0} [ec{\mathcal{E}} imes ec{\mathcal{B}}]$$

ullet Đối với sóng phẳng: $|ec{E} imesec{B}|=\mathit{EB}$

$$S = \frac{EB}{\mu_0} = \frac{E^2}{\mu_0 c} = \frac{c}{\mu_0} B^2$$



38 / 45

2.4.4. Năng lượng của sóng điện từ

• Cường độ sóng:

$$I = S_{\text{tb}} = \frac{E_{\text{max}}B_{\text{max}}}{2\mu_0} = \frac{E_{\text{max}}^2}{2\mu_0c} = \frac{c}{2\mu_0}B_{\text{max}}^2$$

Mật độ năng lượng tức thời:

$$u_E = u_B = \frac{1}{2}\varepsilon_0 E^2 = \frac{B^2}{2\mu_0}$$

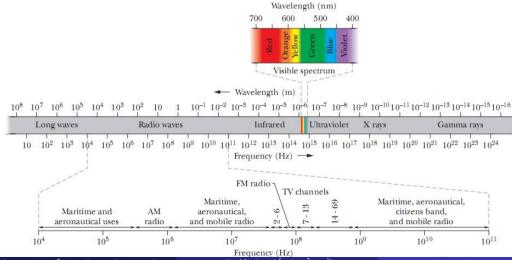
• Tổng mật độ năng lượng tức thời:

$$u = u_E + u_B = \varepsilon_0 E^2 = \frac{B^2}{\mu_0}$$

Tổng mật độ năng lượng trung bình:

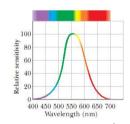
$$u_{\mathsf{tb}} = \varepsilon_0 (E^2)_{\mathsf{tb}} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E_{\mathsf{max}}^2 = \frac{B_{\mathsf{max}}^2}{2\mu_0}$$

2.4.5. Phổ sóng điện từ



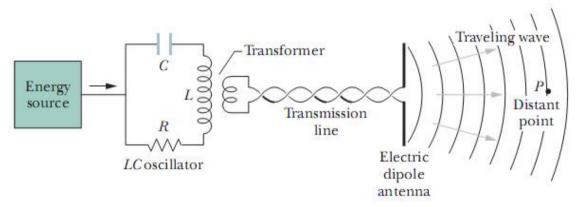
2.4.5. Phổ sóng điện từ

- Tất cả các loại bức xạ đều được tạo ra từ cùng một hiện tượng: dao động của điện tích.
 - +) Sóng radio (RF): thông tin liên lạc, điều khiển, v..v.
 - +) Sóng viba (microwaves): các hệ rada, nghiên cứu về tính chất nguyên tử và phân tử của vật chất, lò vi sóng, v..v.
 - +) Tia hồng ngoại (IR): sử dụng trong vật lý trị liệu, chụp ảnh hồng ngoại, phổ dao động, điều khiển và cảm biến cự li gần, v..v.
 - +) Ánh sáng nhìn thấy (Vis): λ từ 400 đến 700 nm, mắt người có độ nhạy cao nhất ở 550 nm.
 - +) Tia tử ngoại (UV): ứng dụng trong diệt khuẩn, kích thích phát quang, v..v
 - +) Tia X: ứng dụng chẩn đoán hình ảnh, nghiên cứu cấu trúc vật liệu, v..v



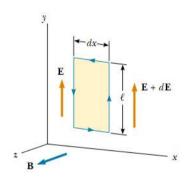
Độ nhạy của mắt người theo màu sắc

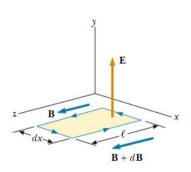
2.4.6. Hệ phát sóng điện từ



Sơ đồ một hệ phát sóng ngắn (radio).

Phụ lục





$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$

$$E(x + dx, t) \approx E(x, t) + \frac{dE}{dx} \Big|_{t=\text{const}} dx = E(x, t) + \frac{\partial E}{\partial x} dx$$

Phụ lục

Từ thông qua diện tích $\ell.dx$ là $\Phi_B = B.\ell.dx$. Khi đó:

$$\left. \frac{d\Phi_B}{dt} = \ell \cdot dx \cdot \frac{dB}{dt} \right|_{x=\text{const}} = \ell \cdot dx \cdot \frac{\partial B}{\partial t}$$

Từ đó:

$$\left(\frac{\partial E}{\partial x}\right) dx \cdot \ell = -\ell \cdot dx \cdot \frac{\partial B}{\partial t}$$

$$\rightarrow \boxed{\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{\partial B}{\partial t}}$$

Thực hiện tương tự với B, ta có:

$$\frac{\partial B}{\partial x} = -\mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t}$$

The End