

物理学院



大学物理·电磁学

主讲教师：吴 喆

第 12 章 变化的电磁场

12.1 电磁感应定律

12.2 动生电动势与感生电动势

12.3 自感与互感

12.4 磁场能量

12.5 位移电流

12.6 麦克斯韦方程组

12.7 电磁波



12.7 电磁波

本节的研究内容

- 电磁波的产生及平面电磁波的基本性质
- 能流密度

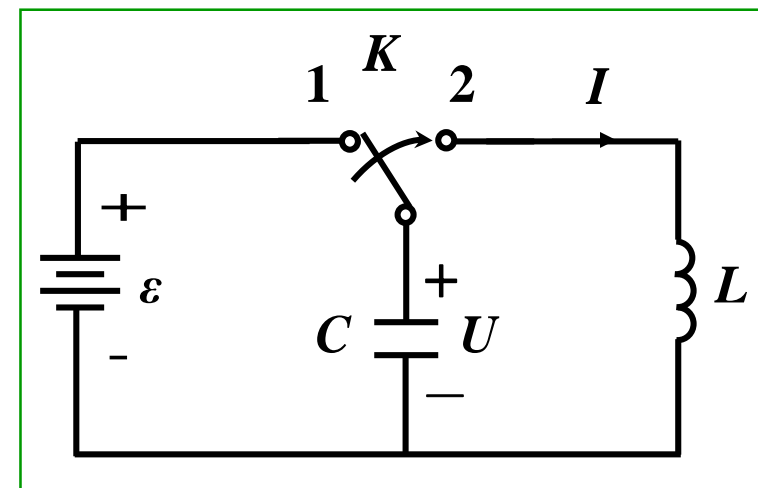
1868年麦克斯韦预言了电磁波的存在，20年后赫兹用实验证实了这个预言。

12.7.1 电磁波的产生和传播

(1)波源:

如图所示LC 振荡电路，开关K由1→2，回路中的电压、电流

$$\left. \begin{aligned} U &= U_0 \cos(\omega t + \theta) \\ I &= I_0 \sin(\omega t + \theta) \end{aligned} \right\} \text{—简谐振荡(} \omega = \frac{1}{\sqrt{LC}} \text{ 称为振荡角频率)}$$



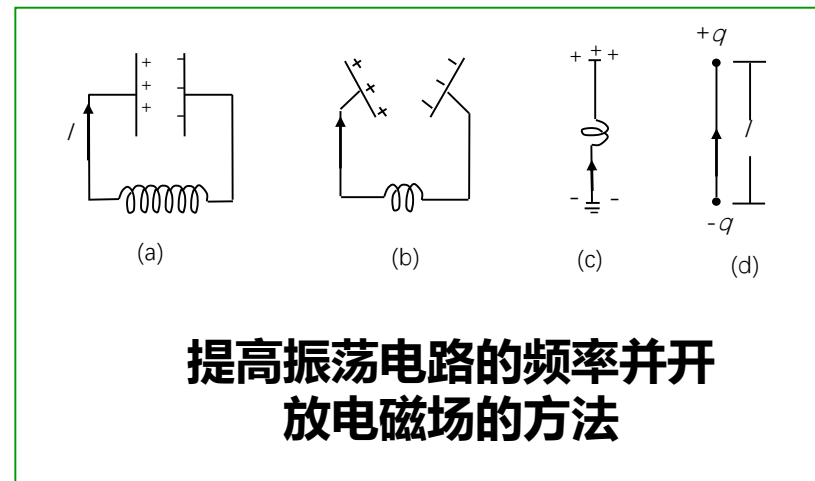
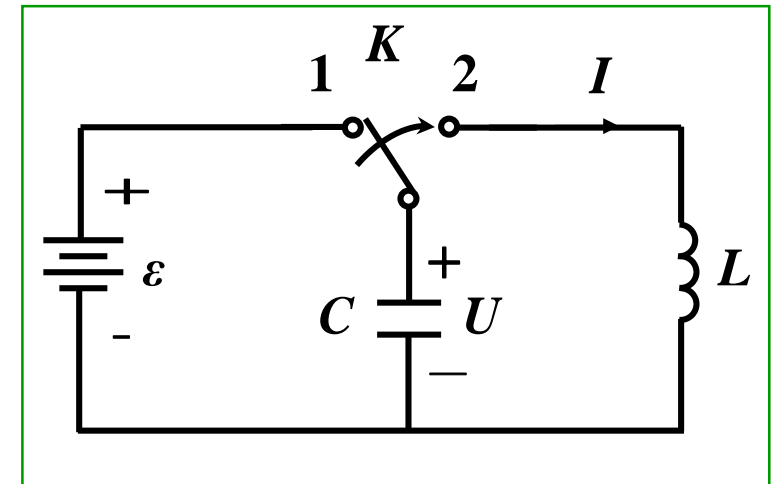
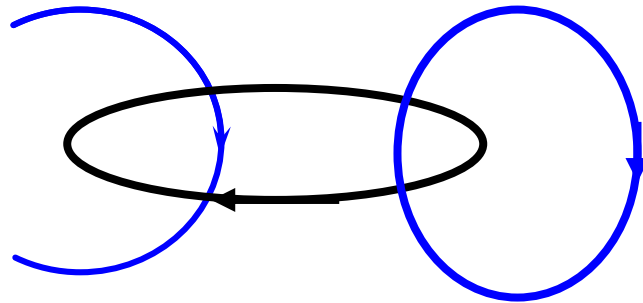
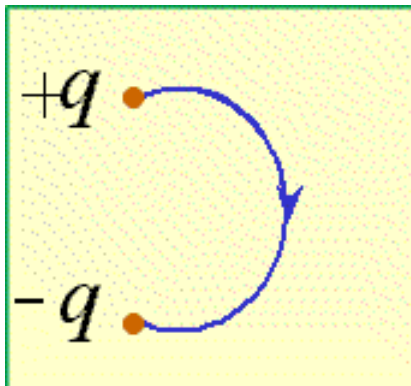
(2) 振荡频率必须足够高:

单位时间内电磁波的辐射能 $\propto \omega^4$

(3) 电路必须开放:

减小电容器极板面积、增大极板间距, 减小线圈匝数.....,
最后振荡电路转化为一根直导线, 相当于振荡偶极子。

$$p_e = ql = q_0 l \cos(\omega t + \theta) = p_0 \cos(\omega t + \theta)$$



实验证实

1888 年赫兹首次在实验中实现了电磁波的发送和接收

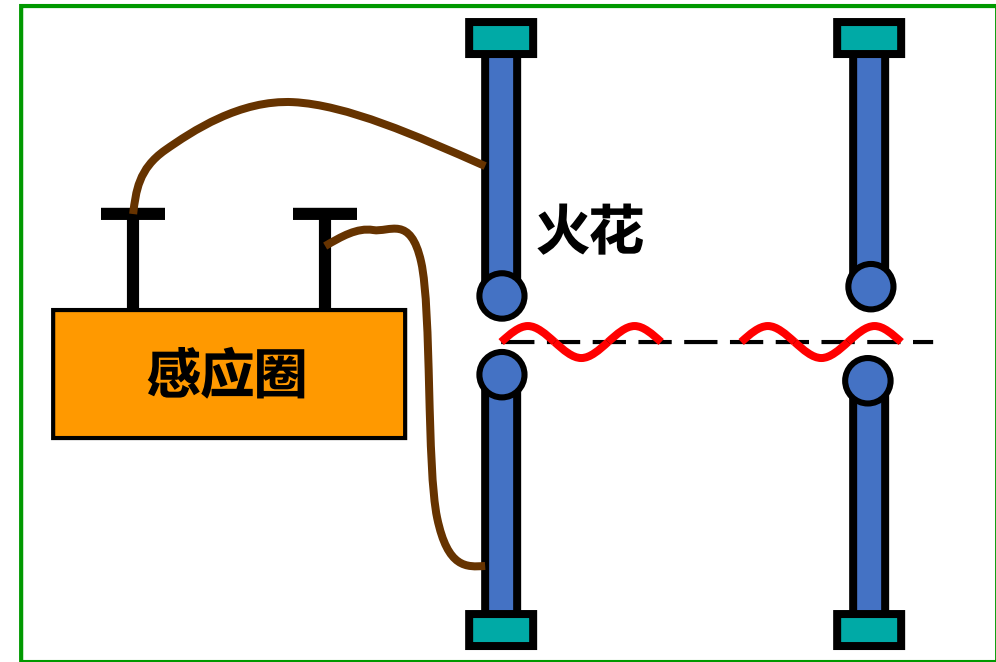
12.7.2 电磁波的波动方程

假设在局部空间不存在电荷和电流，也无介质，只有电磁场，这时

$$\rho = 0, \vec{j} = 0, \vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E}, \vec{B} = \mu_0 \vec{H}$$

代入麦克斯韦微分方程组中，得

$$\begin{cases} \nabla \cdot \vec{D} = 0 & \dots\dots(1) \\ \nabla \cdot \vec{B} = 0 & \dots\dots(2) \\ \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} & \dots\dots(3) \\ \nabla \times \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} & \dots\dots(4) \end{cases}$$



对(3)式两边取旋度:

$$\nabla \times (\nabla \times \vec{E}) = -\frac{\partial}{\partial t} (\nabla \times \vec{B}) = -\frac{\partial}{\partial t} (\mu_0 \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}) = -\mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

应用矢量分析公式 $\nabla \times (\nabla \times \vec{E}) = \nabla (\nabla \cdot \vec{E}) - \nabla^2 \vec{E}$, 可得

$$\nabla^2 \vec{E} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

同样的方法, 可得

$$\nabla^2 \vec{H} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2}$$

这就是**电磁波的波动方程**, 电场和磁场以波动的形式在空间传播形成电磁波, 传播的速度

$$c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}} = 2.997 \times 10^8 \text{ m/s}$$

如果假定 \vec{E} 只有 y 分量, \vec{H} 只有 z 分量, 且在 oyz 平面上 \vec{E} 和 \vec{H} 是均匀分布的, 并只沿 x 方向传播, 即

$$\vec{E} = E(x, t)\vec{j}, \quad \vec{H} = H(x, t)\vec{k}$$

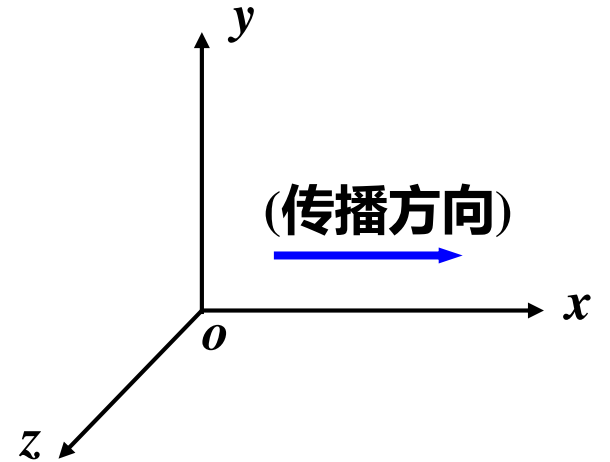
则波动方程为

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 E}{\partial t^2} & (E \text{ 沿 } y \text{ 方向}) \\ \frac{\partial^2 H}{\partial x^2} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 H}{\partial t^2} & (H \text{ 沿 } z \text{ 方向}) \end{cases}$$

上式方程的一个特解

$$\begin{cases} E = E_0 \cos[\omega(t - \frac{x}{c})] \\ H = H_0 \cos[\omega(t - \frac{x}{c})] \end{cases}$$

此时, 电场和磁场以平面简谐波的形式由近及远在空间

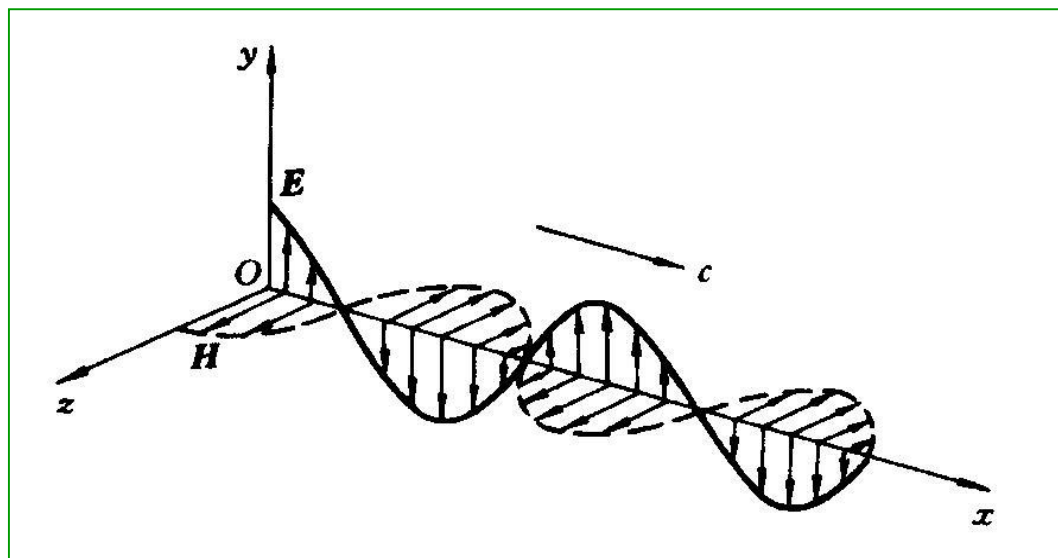


12.7.3 平面电磁波的基本性质

(1) 电磁波是横波， \vec{E} 、 \vec{H} 的方向均与传播方向垂直，且 $(\vec{E} \times \vec{H})$ 的方向就是电磁波传播的方向。

(2) 电场和磁场的周期、相位相同，且 $\sqrt{\epsilon} E_0 = \sqrt{\mu} H_0$, $\sqrt{\epsilon} E = \sqrt{\mu} H$

(3) 电磁波的传播的速度 $u = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}} = \frac{c}{\sqrt{\mu_r\epsilon_r}}$



12.7.4 电磁波的能量密度

(1) 电磁波的**能量密度**(即单位体积内的电磁能量)为

$$w = \frac{1}{2}(\vec{E} \cdot \vec{D} + \vec{B} \cdot \vec{H}) = \frac{1}{2}(\epsilon E^2 + \mu H^2)$$

(2) 电磁波的**能流密度**

单位时间内通过与电磁波传播方向垂直的单位面积的能量, 叫做电磁波的**能流密度**

以 S 表示能流密度的大小, 则 $S = wu$ 考虑到: $u = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}}, \sqrt{\epsilon}E = \sqrt{\mu}H$

$$\therefore S = EH$$

由于能流沿波的传播方向, 写成矢量式: $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$

能流密度的平均值称为**波强**, 对平面电磁波 $\bar{S} = \frac{1}{2}E_0H_0$



物理学院

谢谢大家!

