### 电磁波的波动方程

### 电磁波:

### 根据麦克斯韦理论,在自由空间内的电场和磁场满足

$$\oint_{L} \vec{E}_{\mathbb{S}} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \qquad \oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{s}$$

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{s}$$

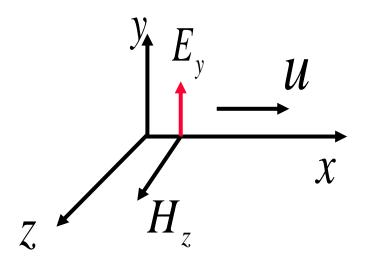
即非均匀变化的电场可以激发变化的磁场,变化的磁场 又可以激发变化的电场,

这样电场和磁场可以相互激发并以波的形式由近及远, 以有限的速度在空间传播开去,就形成了电磁波。

### 对沿 x 方向传播的电磁场(波) 有

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2} = \mu \varepsilon \frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2}$$

$$\frac{\partial^2 H_z}{\partial x^2} = \mu \varepsilon \frac{\partial^2 H_z}{\partial t^2}$$



### 是波动方程的形式

### 1886年赫兹发现了电磁波 证实了麦的预言

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2} = \mu \varepsilon \frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2}$$

$$\frac{\partial^2 H_z}{\partial x^2} = \mu \varepsilon \frac{\partial^2 H_z}{\partial t^2}$$

### 平面波的波动方程为

$$\frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} = \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2}$$

ξ: 任一波动物理量 平面波沿 x 传播

## 将电磁方程与波动方程比较可知: 电磁能量以波动的形式传播

### 波动的物理量是E 和H

波速是 
$$u = \frac{1}{\sqrt{\mu \varepsilon}}$$

•真空中的波速 
$$u = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}} = 3 \times 10^8 \text{m/s} = c$$
 ·光是电磁波

### 狭义相对论

### 档案

姓名:阿尔伯特•爱因斯坦

性别: 男

年龄: 26岁

职业:专利局三级技术员

单位·瑞士伯尔尼专利局

学历: 物理学本科毕业

学校: 苏黎世联邦理工学院

爱好: 拉小提琴

特长·思维实验



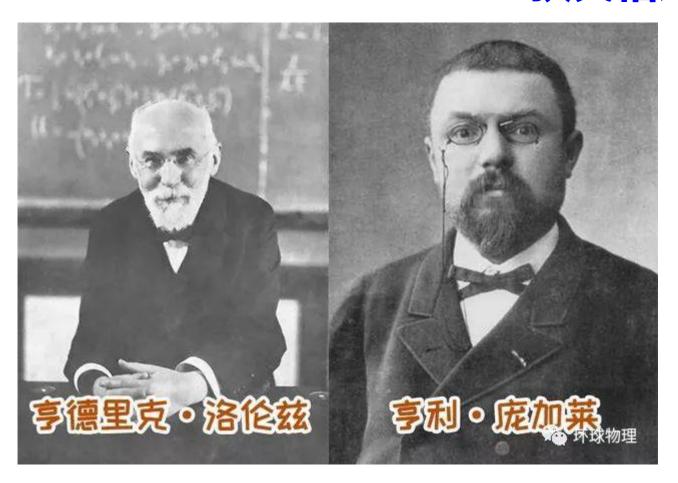
爱因斯坦年仅26岁,他没有 老一代科学家的约束,他抛 开条条框框直接提出: 光速 在任意惯性参考系下是不变 的。也就是光速不变原理。

我不是站在牛顿的肩膀上,! 而是站在詹姆斯·克拉克·麦! ! 克斯韦的肩膀上。

•真空中的波速 
$$u = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}} = 3 \times 10^8 \text{ m/s} = c$$

### ·光是电磁波

### 狭义相对论



当时有两位科学家其实都很接近 提出相对论,一个是洛伦兹,一 位是庞加莱。他们都以各自不同 地方式接近了狭义相对论,但都 以失败而告终。

杨振宁在自己的一篇文章《机遇与眼 光》当中就谈到了这件事,他说: 洛伦兹有数学,但没有物理学; 庞加莱有哲学,但也没有物理学;

•真空中的波速 
$$u = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}} = 3 \times 10^8 \text{ m/s} = c$$

·光是电磁波 折射率为 
$$n = \frac{c}{u} = \sqrt{\mu_r \varepsilon_r}$$

一般介质的 
$$\mu_r = 1$$
 所以  $n = \sqrt{\varepsilon_r}$ 

说明: 与物质作用的主要物理量是电矢量

$$\vec{E}$$
 通常被称为光矢量

- •电磁波是横波  $\vec{E} \perp \vec{u}$   $\vec{H} \perp \vec{u}$
- •电磁波能量的传播

能流密度矢量 
$$\bar{S} = \bar{E} \times \bar{H}$$

### 电磁场的能量

#### 电磁波的能量

#### 能量密度

**电场** 
$$w_e = \frac{1}{2} \varepsilon E^2$$

磁场 
$$w_m = \frac{1}{2} \mu H^2$$

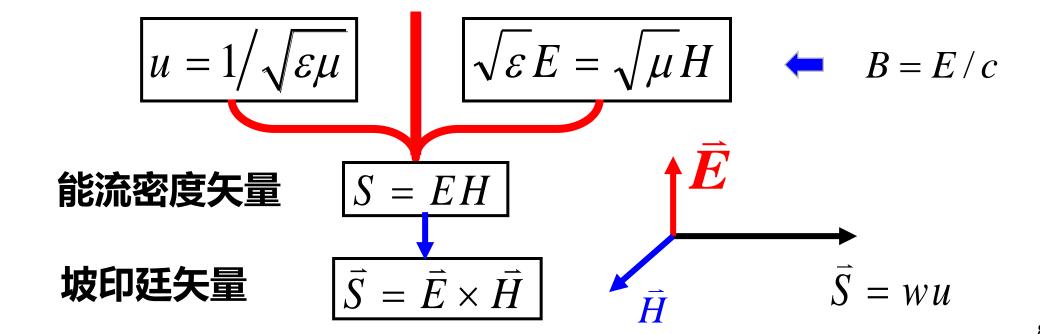
电磁场 
$$w = w_e + w_m = \frac{1}{2} \left( \varepsilon E^2 + \mu H^2 \right)$$

电磁波所携带的能量称为辐射能.

#### 二、电磁场的能流密度(又叫辐射强度)

#### 单位时间内通过垂直于传播方向的单位面积的辐射能量(S)

$$S = wu = \frac{1}{2} \left( \varepsilon E^2 + \mu H^2 \right) u$$



#### 填空题

$$\sqrt{\varepsilon_0} E_0 = \sqrt{\mu_0} H_0$$

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

4. 真空中, 一平面电磁波沿 y 轴正向传播。已知电场强度为

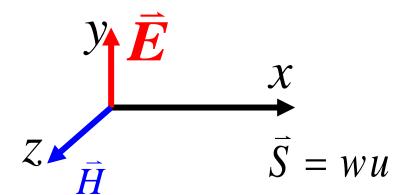
$$\vec{E} = E_0 \cos \omega (t - \frac{y}{c})\vec{k}, \quad \text{Minimize} \vec{H} = \underline{\qquad} \quad H = \sqrt{\frac{\varepsilon_{0}}{\mu_0}} E_0 \cos(\omega (t - y/c))\hat{i}$$

10.(5 分)真空中,一平面电磁波沿x轴正向传播。已知电场强度为 $E_x = 0$ ,

$$E_y = E_0 \cos \omega (t - \frac{x}{c})$$
, $E_z = 0$ ,则磁场强度是:  $H_x =$ \_\_\_\_\_\_, $H_y =$ \_\_\_\_\_\_,

$$H_z=$$
\_\_\_\_\_,能流平均密度 $\overline{S}=$ \_\_\_\_\_。  $_{^{\prime}}$ 

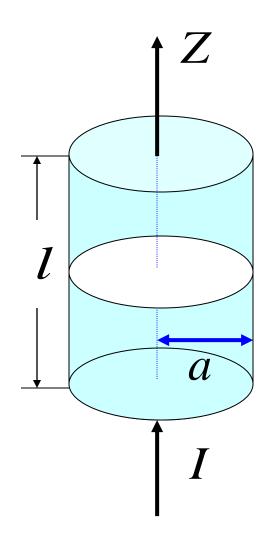
$$H_{z} = \sqrt{\frac{\varepsilon_{0}}{\mu_{0}}} E_{0} \cos(\omega(t - x/c)) \hat{k} \qquad \overline{S} = \frac{1}{2} E_{0} H_{0} = \sqrt{\frac{\varepsilon_{0}}{\mu_{0}}} E_{0}^{2}$$



例题: 圆柱形导体,长为l, 半径为a, 电阻为R, 通有电流I, 证明:

1) 在导体表面上,坡印廷矢量 S 处处垂直导体表面并指向导体内部.

2) 沿导体表面的坡印廷矢量的面积分等于导体内产生的焦耳热功率 I<sup>2</sup>R.

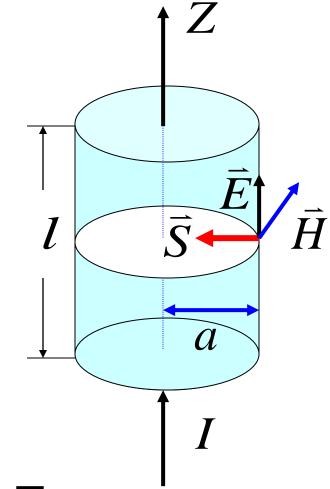


解:

(1) 在圆柱表面上,电场强度E即 为电流流动方向(沿Z轴)

磁场强度H与电流I构成右 螺旋关系(e<sub>0</sub>方向)

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



由上式可以判定S垂直导体表面,且 指向导体内部.

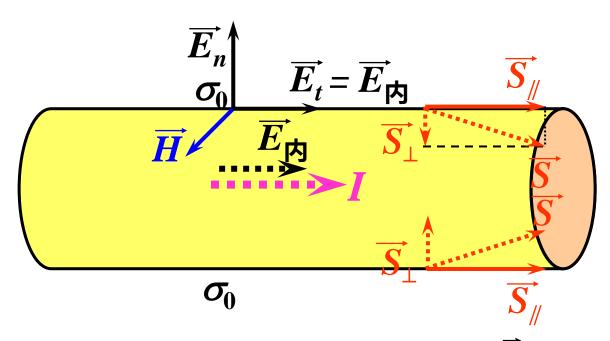
(2) 导体表面处 
$$\vec{H} = \frac{I}{2\pi a} \vec{e}_{\theta}$$
  $\vec{E} = \frac{IR}{l} \vec{k}$ 

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \frac{I^2 R}{2\pi a l} (-\vec{n})$$
 S沿表面的负法向, 即指向轴心

# 对于长l的导体,单位时间内通过表面积A= $2\pi a l$ 输入的电磁能量为

$$\int_{A} \vec{S} \cdot d\vec{A} = \frac{I^{2}R}{2\pi a l} 2\pi a l = I^{2}R$$

### 在输电线上电磁能量是沿导线由电磁场传输的:



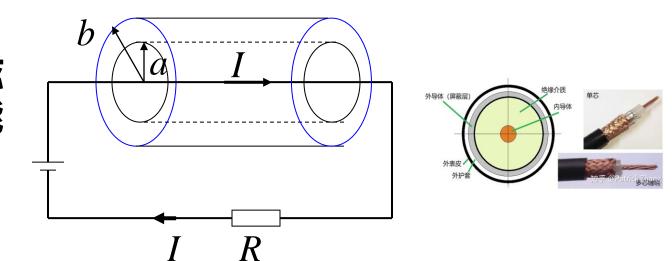
$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \vec{E}_n \times \vec{H} + \vec{E}_t \times \vec{H} = \vec{S}_{// \text{log}} + \vec{S}_{\perp \text{log}}$$

$$\vec{S}_{//} = \vec{E}_n \times \vec{H}$$
 沿导线由电源传向负载

$$\vec{S}_{\perp} = \vec{E}_{t} \times \vec{H}$$

 $\vec{S}_{\perp} = \vec{E}_{t} \times \vec{H}$  沿导线径向由外向内传播 以补偿导线上的焦耳热损耗 例:同轴电缆的内导体圆柱半径为a,外筒半径为b,电流由圆柱流出,由外筒流回,电缆导体的电阻可以忽略,证明:单位时间内通过a和b之间绝缘介质的环形截面的电磁能量正好等于电源提供的功率。

导体内无电场,电缆外无电场和磁场,所以,导体中和电缆外皆无能流,能流仅存在于绝缘介质中

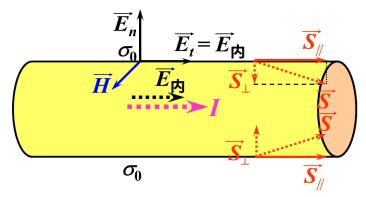


绝缘介质中电场分布? → 磁场分布?

→ <mark>能流?</mark> → 单位时间通过环形截 面的能量 同轴电缆是用来传输高频信号的,电流一般在内导体的表面,频率越高,趋肤深度越浅. 高频电路中, 电流变化率非常大, 不均匀分布.

### 电缆中的电流为I,电源的端电压为U 绝缘介质中电场分布为:

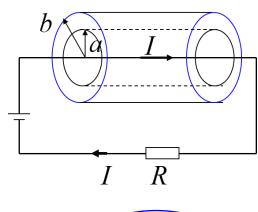
$$E = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon r}$$

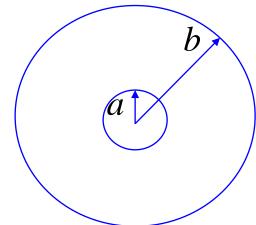


#### λ为内圆柱的电荷线密度, E的方向沿径向, 因此:

$$U = \int_{a}^{b} E dr = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon} \int_{a}^{b} \frac{dr}{r} = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon} \ln \frac{b}{a}$$

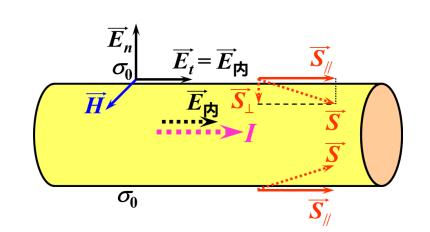
$$E_n = \frac{U}{\ln(b/a)} \frac{1}{r} \qquad H_t = \frac{I}{2\pi r}$$





$$E_n = \frac{U}{\ln(b/a)} \frac{1}{r} \qquad H_t = \frac{I}{2\pi r}$$

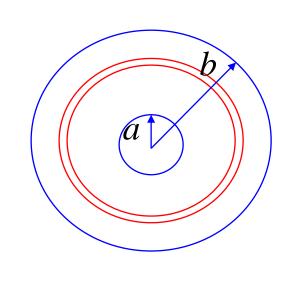
$$H_{t} = \frac{I}{2\pi r}$$



$$S_{\text{PF}} = E_n H_t = \frac{U}{\ln(b/a)} \frac{1}{r} \cdot \frac{I}{2\pi r} = \frac{UI}{2\pi \ln(b/a)} \frac{1}{r^2}$$

#### 单位时间通过绝缘介质中任一环形截面的电磁能:

$$\frac{dW}{dt} = \int_{S} E_n H_t dS = \int_{a}^{b} \frac{UI}{2\pi \ln(b/a)} \frac{1}{r^2} 2\pi r dr = UI$$



### 总结

### 麦克斯韦方程组:

$$\oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \rho_{0} dV$$

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

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$\vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

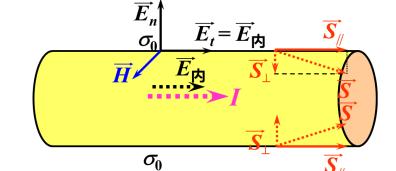
$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \qquad \oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \vec{J}_{0} \cdot d\vec{S} + \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot dS$$

### 电磁波能量密度:

$$w = w_e + w_m = \frac{1}{2} \left( \varepsilon E^2 + \mu H^2 \right)$$

### 能流密度:

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



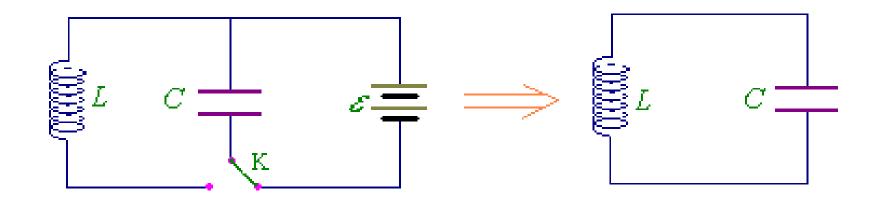
平均能流密度大小:  $\overline{S} = \frac{1}{2}E_0H_0$ 

$$\overline{S} = \frac{1}{2} E_0 H_0$$

### 13-8 电磁波的辐射

#### 一、电磁振荡

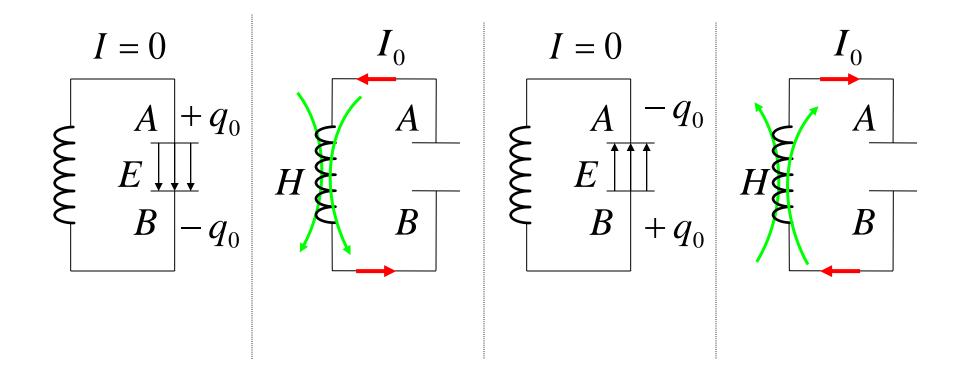
一个不计电阻的LC电路,就可以实现 电磁振荡,故也称LC振荡电路。



#### 一、电磁振荡

### 赫兹1888年用振荡电路证实了电磁波的存在.

### 理想的LC电路的电磁振荡如下图:



#### 如何获得变化的电场呢?

#### LC回路中电荷和电流的变化规律

电容器两极板间电势差

$$u = \frac{q}{C}$$

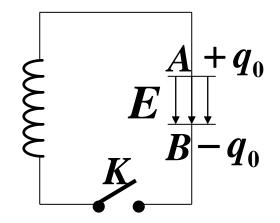
自感线圈内电动势

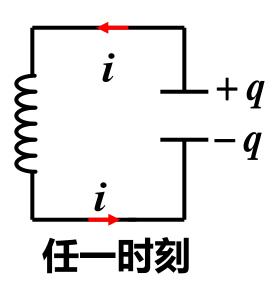
$$\varepsilon_L = -L \frac{di}{dt}$$

$$-L\frac{di}{dt} = \frac{q}{C} \qquad \stackrel{i = \frac{dq}{dt}}{\longrightarrow} \qquad \frac{d^2q}{dt^2} = -\frac{1}{LC}q$$

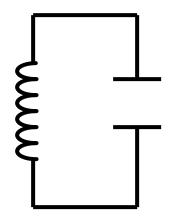
$$= -\omega^2 q$$

#### LC回路





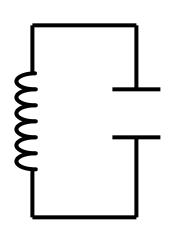
$$\frac{d^2q}{dt^2} = -\omega^2 q \qquad \left(\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2 x\right)$$



#### 电荷和电流作简谐振动,周期性变化

$$q = q_0 \cos(\omega t + \varphi)$$
  $i = -q_0 \omega \sin(\omega t + \varphi)$ 

振荡角频率 
$$\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$
 振荡频率  $f = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$ 



#### LC 回路能否有效地发射电磁波 ?

#### LC 回路有两个缺点:

(1) 振荡频率太低

LC 电路的辐射功率  $S \propto \omega^4$ 

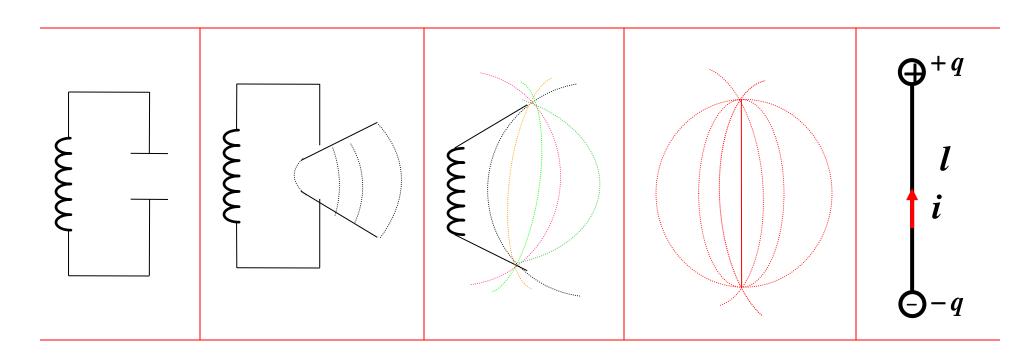
(2) 电磁场仅局限于电容器和自感线圈内

#### 解决途径:

- (1) 提高回路振荡频率  $\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$
- (2) 实现回路的开放

$$C = \frac{\varepsilon_0 S}{d} \qquad L = \mu_0 n^2 V$$

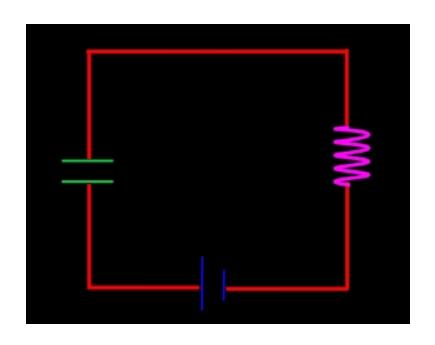
即增加电容器极板间距d,缩小极板面积S,减少线圈数n,就可达到上述目的,具体方式如图所示。



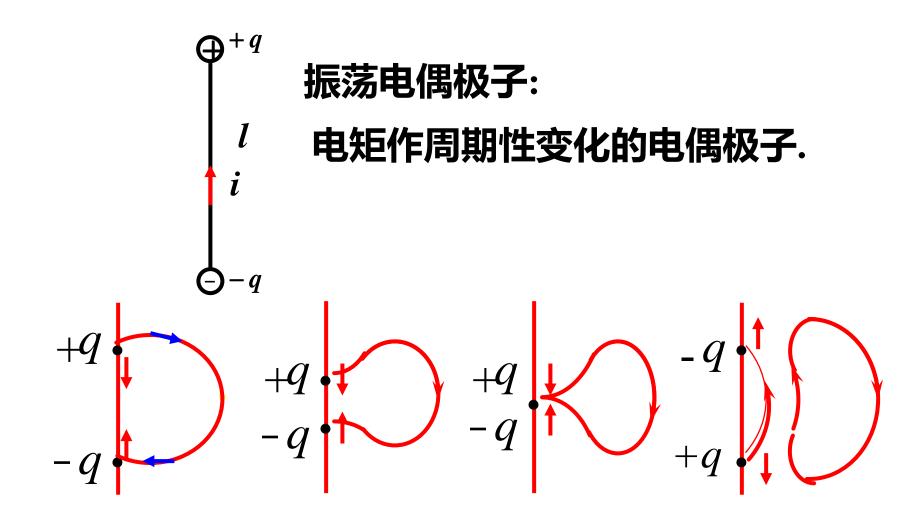
从LC振荡电路到振荡电偶极子

可见,开放的LC 电路就是大家熟悉的天线! 当有电荷(或电流)在天线中振荡时,就激发出变化的电磁场在空中传播。

天线的物理模型是振荡偶极子。



### 二、偶极子发射的电磁波



电偶极子的辐射过程

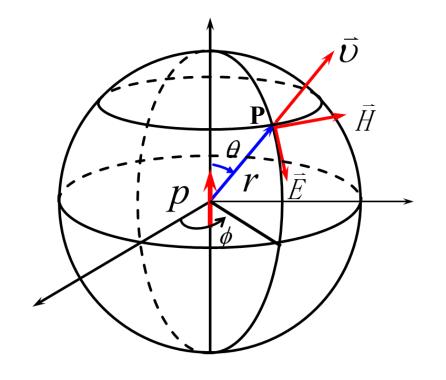
### 电偶极子的辐射场

## 各向同性介质中,可由波动方程解 得振荡偶极子辐射的电磁波

#### 球面电磁波方程

$$E(r,t) = \frac{\omega^2 p_0 \sin \theta}{4\pi \varepsilon v^2 r} \cos \omega \left( t - \frac{r}{v} \right)$$

$$H(r,t) = \frac{\omega^2 p_0 \sin \theta}{4\pi v r} \cos \omega \left( t - \frac{r}{v} \right)$$



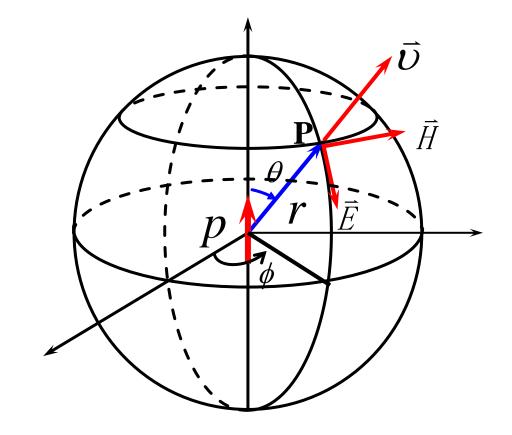
$$v = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon \mu}}$$

# 对于振荡电偶极子辐射波,可导出平均辐射强度:

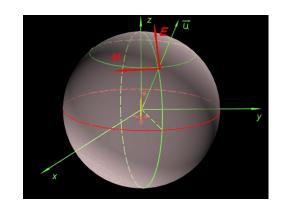
$$\overline{S} = \frac{\mu p_0 \omega^4 \sin^2 \theta}{2(4\pi)^2 r^2 v}$$

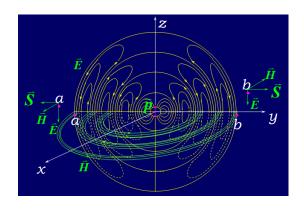
#### 特点:

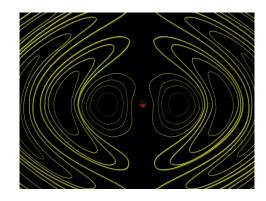
- 1) 辐射具有方向性
- 2) S与ω<sup>4</sup>成正比



# 偶极子周围的电磁场







#### 三、赫兹实验

#### 赫兹----德国物理学家

#### 用实验证实了电磁波的存在。

赫兹还通过实验确认了电磁波是横波 , 具有与光类似的特性 , 如反射、折射、衍射等 , 并且实验了两列电磁波的干涉 , 同时证实了在直线传播时 , 电磁波的传播速度与光速相同 , 从而全面验证了麦克斯韦的电磁理论的正确性。并且进一步完善了麦克斯韦方程组 , 使它更加优美、对称 , 得出了麦克斯韦方程组的现代形式。



赫兹 (1857-1894)

赫兹是国际单位制中<u>频</u>率的单位,它是每秒钟的周期性变动重复次数的计量

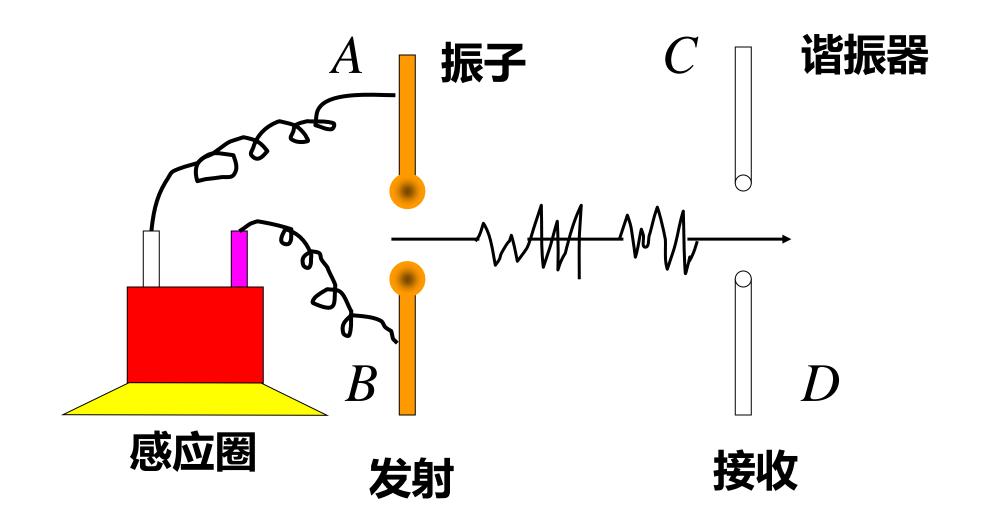
——捕捉电磁波的天才

https://vd3.bdstatic.com/mda-kcnexu814njyjuzi/v1-cae/hd/mda-kcnexu814njyjuzi.mp4

· 赫兹又做了一系列实验。他研究了紫外光对火花放电的影响,发现了光电效应,即在光的照射下物体会释放出电子的现象。这一发现,后来成了爱因斯坦建立光量子理论的基础。

1888年,成了近代科学史上的一座里程碑。赫兹的发现具有划时代的意义,它不仅证实了麦克斯韦发现的真理,更重要的是开创了无线电电子技术的新纪元。

#### 赫兹用下面的实验证实了电偶极子产生的电磁波

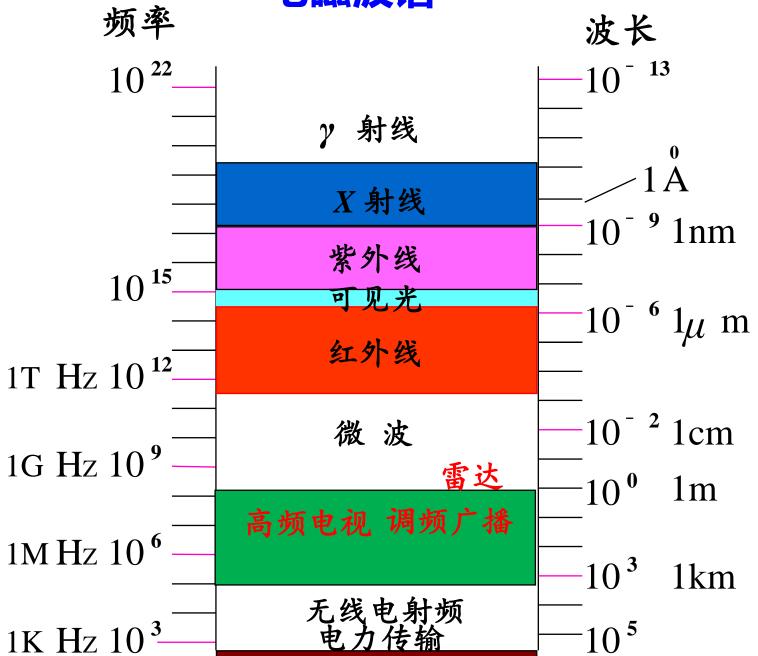


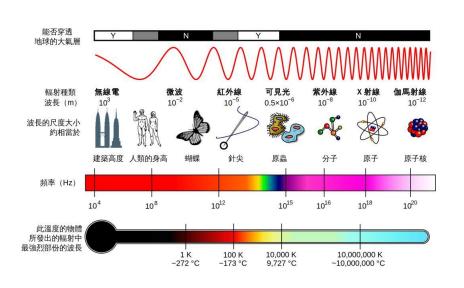
#### 四、电磁波谱

目前人类通过各种方式已产生或观测到的电磁波的最低频率为  $f = 10^{-2} Hz$  , 其波长为地球半径的  $5x10^3$  倍.

而电磁波的最高频率为  $f = 10^{25} Hz$  ,它来自于宇宙的 r 射线。

### 电磁波谱





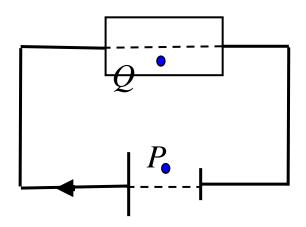
#### 电磁波的应用

从1888年<u>赫兹</u>用实验证明了电磁波的存在至今,一百多年的时间里电磁 理论不断深化,其应用领域不断扩大。

- · 1895年,俄国科学家波波夫发明了第一个无线电报系统。
- 1914年,语音通信成为可能。
- · 1920年,商业无线电广播开始使用,
- 20世纪30年代发明了雷达,
- 40年代雷达和通讯得到飞速发展,自50年代第一颗人造卫星上天,卫星通讯事业得到迅猛发展。如今电磁波已在通讯、遥感、空间控测、军事应用、科学研究等诸多方面得到广泛的应用。

#### 填空题

在如图所示的通有顺时针方向直流电流I的电路中,电源内部位于纸平面上的P点波印廷矢量 $S_p$ 的方向是\_\_\_\_。电阻R内部位于纸平面上的Q点波印廷矢量 $S_Q$ 的方向是\_\_\_\_。



#### 计算题

在广播电台的平均辐射功率为10kW, 假定辐射的能流均匀分布 在以电台为中心的半球面上。 (1) 求距离电台为r=10km处电磁 波的平均能流密度;

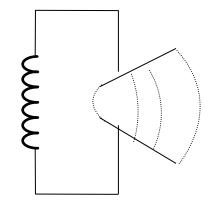
2. 设上述距离处的电磁波在小范围内可以看称平面波,求该处电场强度和磁场强度的振幅。

### 总结

#### LC 回路能否有效地发射电磁波

#### 解决途径:

- (1) 提高回路振荡频率  $\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$
- (2) 实现回路的开放



$$C = \frac{\varepsilon_0 S}{d} \qquad L = \mu_0 n^2 V$$