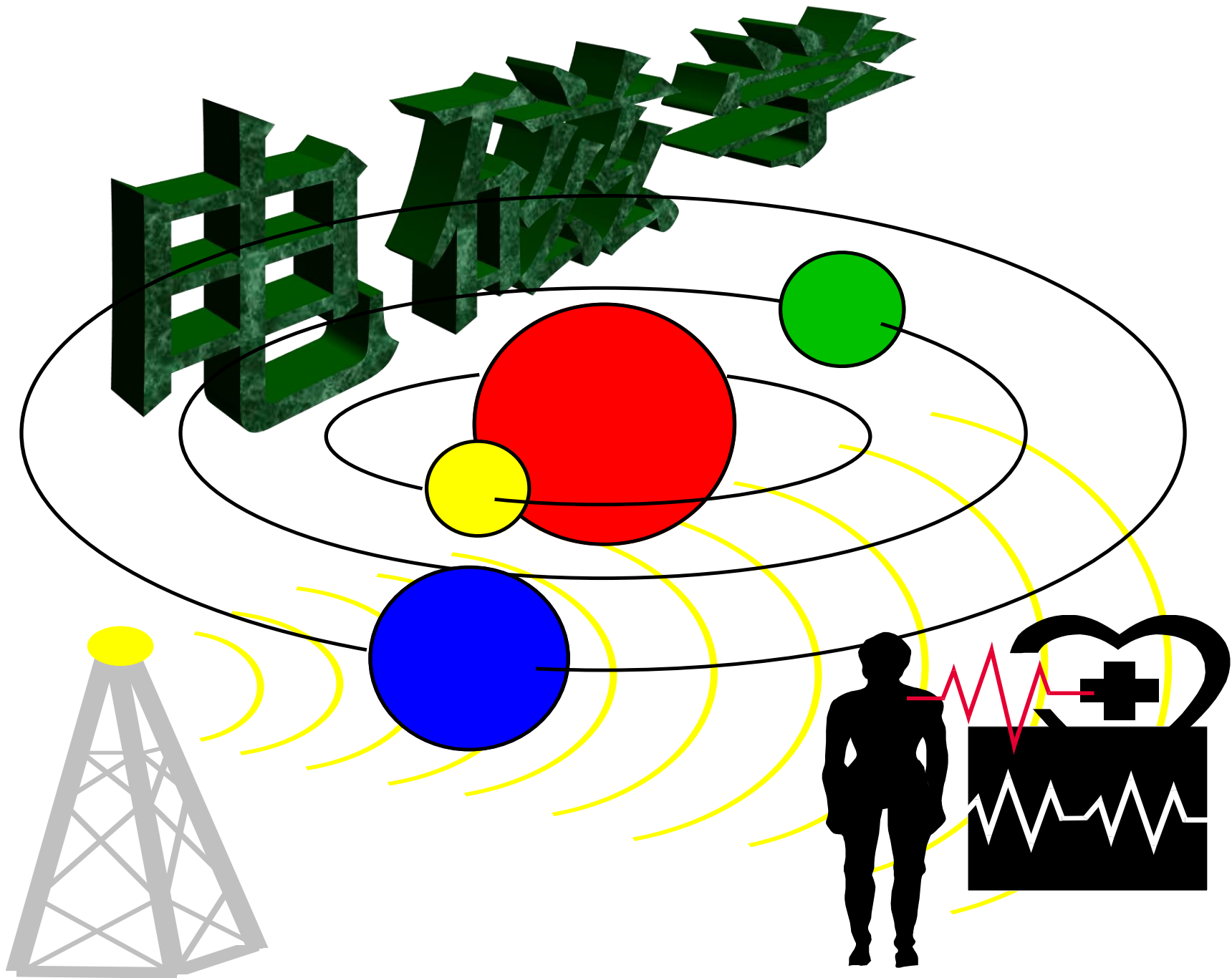


電磁波

健康被害



## 主要内容:

一.静电场及基本性质

二.稳恒电流的电场、磁场及基本性质

三.电磁感应现象及规律

四.Maxwell 电磁场方程组

# 第五章 真空中的静电场

---

**§5.1 电荷 库仑定律**

**§5.2 真空中的静电场 电场强度**

**§5.3 电场强度通量 高斯定理**

**§5.5-5.6 静电场的环路定理 电势**

**§5.7 等势面 电场强度与电势的微分关系**

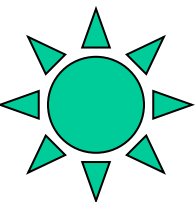
# § 5.1 电荷 库仑定律



富兰克林像



## 一、电荷



### 认识电荷

自然界只存在两种电荷：**正**电荷和**负**电荷

1750年 美国物理学家 富兰克林首次命名

1897年 英国物理学家 汤姆孙发现电子

$$e = 1.602 \times 10^{-19} \text{ C}$$

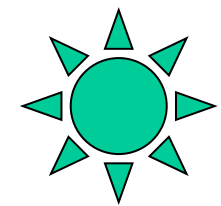
{ 分子  
原子 }

{ 电子  
原子核 }

{ 质子  
中子 }

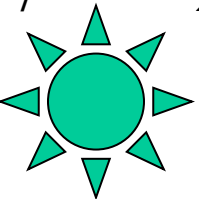
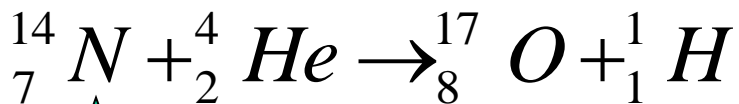
电量的单  
位 **库仑**





## 电荷守恒定律

在一个和外界没有电荷交换的系统内，正负电荷的代数和在任何物理过程中保持不变。

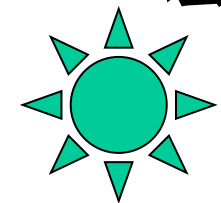


## 电荷量子化

$$Q = Ne \quad e = 1.602 \times 10^{-19} \text{ C}$$

1913年，密立根用油滴法首先从实验上证明微小粒子带电荷量的变化不连续。

宏观讨论时，认为电荷连续分布在带电体上



## 电荷电量具有相对论不变性

电荷的电量与它的运动速度和加速度无关。

二 库仑定律 1785年，库仑通过扭称实验得到。

点电荷—理想模型

无大小和形状，只有电量

若 带电体的线度  $\ll$  带电体间的距离，  
则 带电体可看成点电荷。

$$\vec{F}_{21} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}_{12}$$

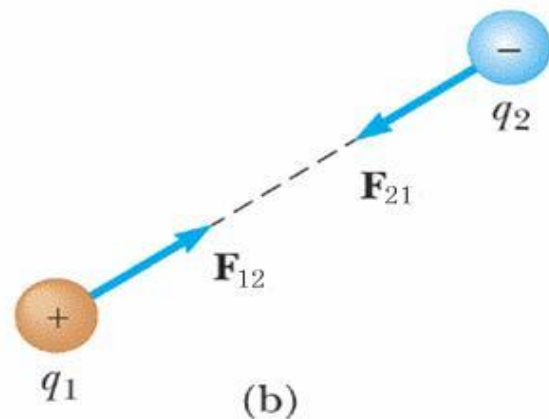
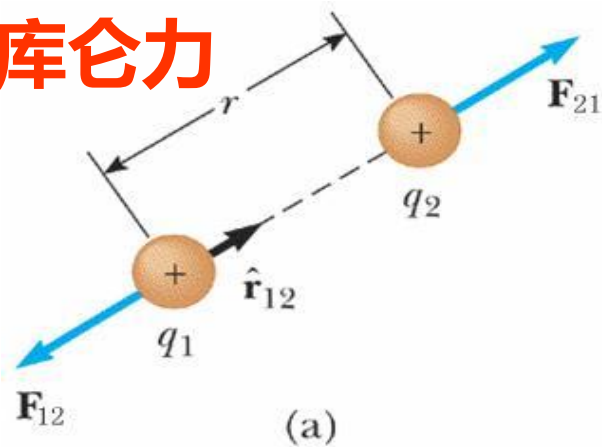


同号相斥，异号相吸

$k = 8.99 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{C}^2$  库仑常数

$\epsilon_0 = 8.8542 \times 10^{-12} \text{ C}^2 / \text{N} \cdot \text{m}^2$  真空介电常数

库仑力

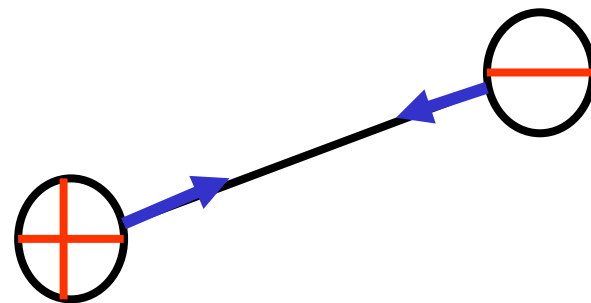


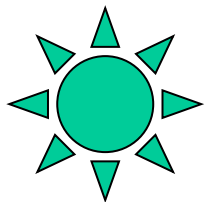
$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$$

—— 真空中库仑定律

## ➤ 讨论

- (1) 库仑定律是物理学中著名的平方反比定律之一；
- (2) 库仑定律适用于真空中的点电荷；
- (3) 库仑力满足牛顿第三定律。





## 比较库仑力和万有引力

$$\vec{F} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r} \quad \vec{F} = -\frac{GMm}{r^2} \hat{r}$$

**以氢原子为例：质子与电子之间距离 $5.3 \times 10^{-11} \text{m}$ .**

$$F = k \frac{e^2}{r^2} = (8.99 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{C}^2) \frac{(1.60 \times 10^{-19} \text{ C})^2}{(5.3 \times 10^{-11} \text{ m})^2} = 8.2 \times 10^{-8} \text{ N}$$

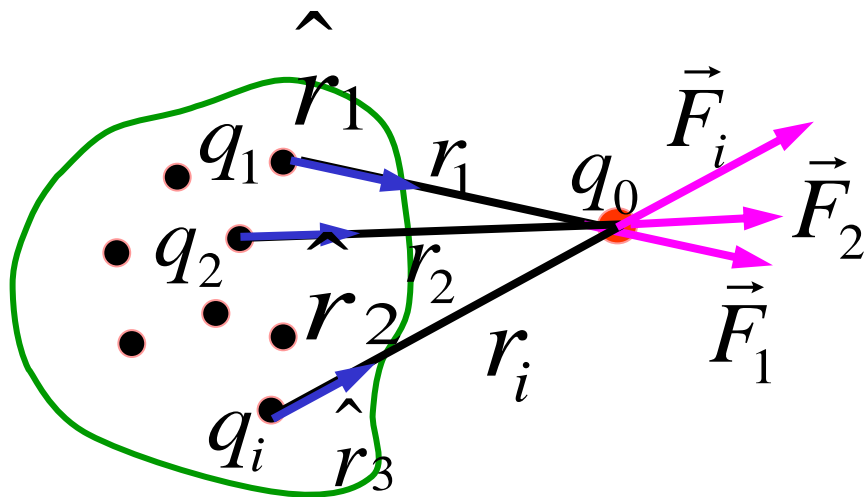
$$F_g = G \frac{m_e m_p}{r^2} \\ = (6.67 \times 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{kg}^2) \frac{(9.11 \times 10^{-31} \text{ kg})(1.67 \times 10^{-27} \text{ kg})}{(5.3 \times 10^{-11} \text{ m})^2} = 3.6 \times 10^{-47} \text{ N}$$



### 三.静电力叠加原理

n个电荷对  $q_0$  电荷的作用力

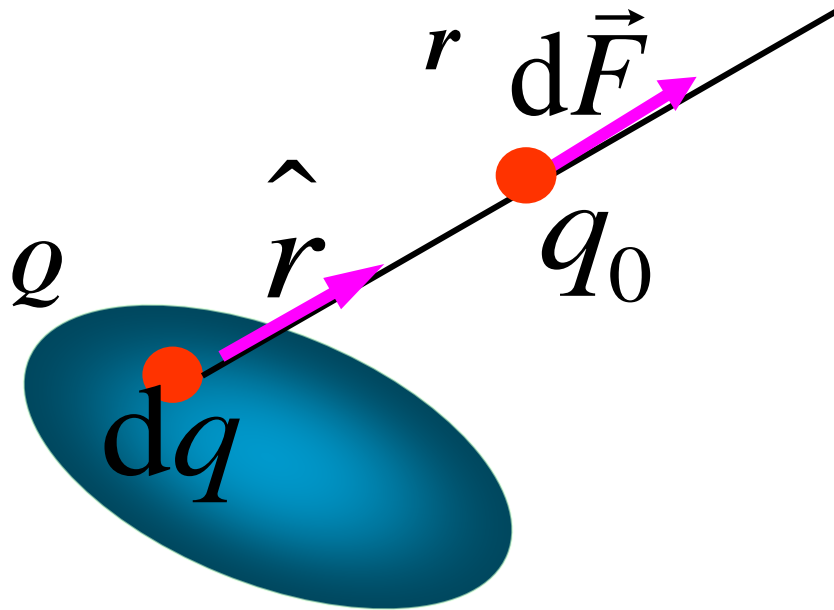
$$\begin{aligned}\vec{F} &= \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \cdots + \vec{F}_i \\ &= \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = \sum_{i=1}^n \frac{q_0 q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i^2} \hat{r}_i\end{aligned}$$



对电荷连续分布的带电体

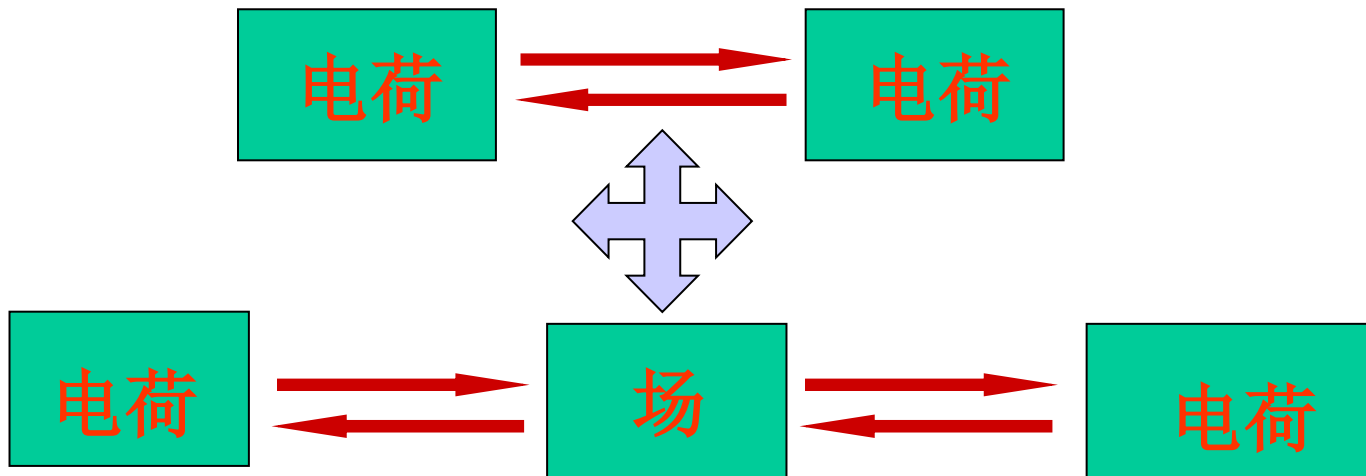
$$d\vec{F} = \frac{q_0 dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

$$\vec{F} = \int_Q \frac{q_0 dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$$



# 一.静电场

## § 5.2 真空中的静电场 电场强度



电场的特点：

b. 电场对放在其内的任何电荷都有作用力，称**电场力**

c. 电场内的电荷移动时，电场力对其**做功**

研究范围：**静电场**

相对于观察者静止且电量不随时间变化的电荷产生的  
电场

## 二. 电场强度 (electric field strength)

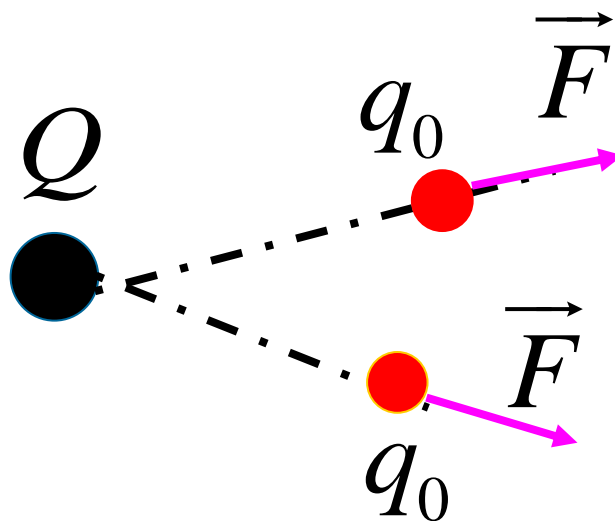
场源电荷  $Q$  —— 产生电场的电荷

检验电荷  $q_0$   $\left\{ \begin{array}{l} \text{带电量足够小} \\ \text{点电荷} \end{array} \right.$

试验表明:  $\vec{F}/q_0$  与场源电荷、位置有关;  
与试验电荷无关

电场强度定义

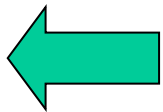
$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$



### 三. 电场强度的计算

#### 1. 点电荷电场强度

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$



$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 Q}{r^2} \hat{r}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$



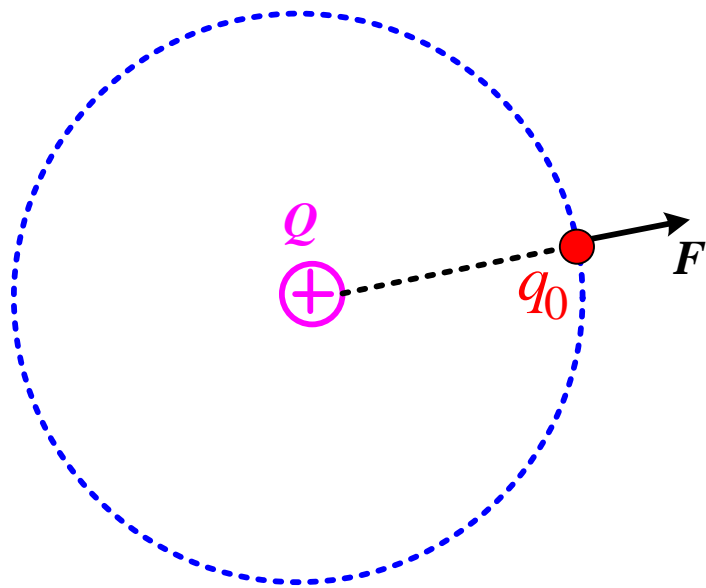
**注意：**

a. 球对称

b. 从源电荷指向场点

c. 场强方向是正电荷受力方向

**负电荷的  
电场？**



## 2.场强叠加原理

带电体由  $n$  个点电荷组成

由库仑力叠

加原理

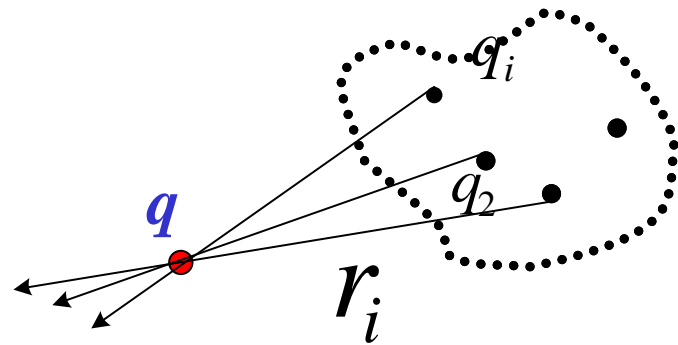
$$\vec{F} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i$$

由场强定义

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q} = \frac{\sum_{i=1}^n \vec{F}_i}{q} = \sum_{i=1}^n \frac{\vec{F}_i}{q}$$

整理后得

$$\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i = \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i^2} \hat{r}_i$$



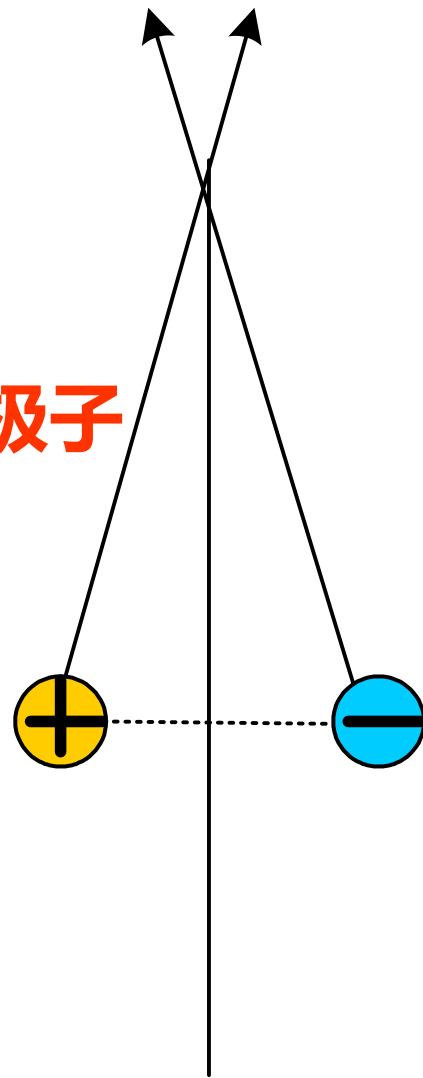
电场中某点的场强等于每个电荷单独在该点产生的场强的矢量和。

### 3.电偶极子

相隔距离 $d$ 的等量异号的点电荷，

若 $d$ 比讨论的场点距离小的多，则称**电偶极子**

$$\vec{P} = q\vec{d} \quad \text{电偶极矩}$$



# 例1 电偶极子中垂线上任一点的电场强度

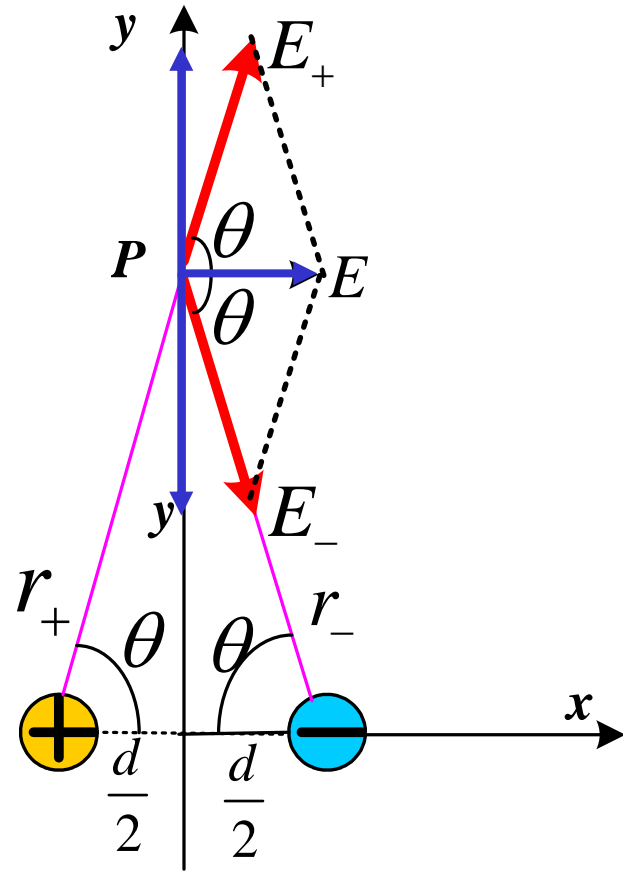
解:  $\vec{E} = \vec{E}_+ + \vec{E}_-$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_+^2} \hat{r}_+ + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 r_-^2} \hat{r}_-$$

$$E = E_+ \cos \theta + E_- \cos \theta$$

$$= 2E_+ \cos \theta$$

$$= 2 \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{y^2 + (d/2)^2} \frac{(d/2)}{\sqrt{y^2 + (d/2)^2}}$$



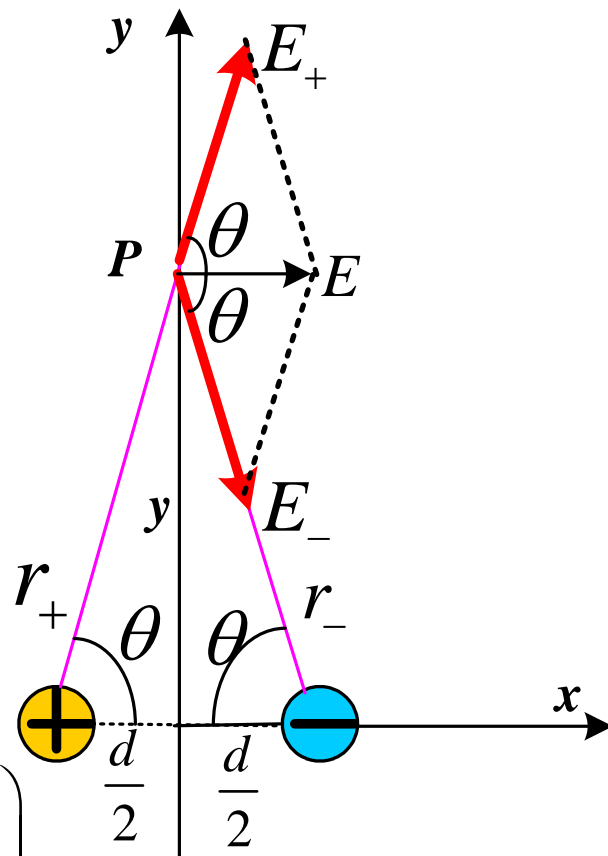
$$E = 2 \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{y^2 + (d/2)^2} \frac{(d/2)}{\sqrt{y^2 + (d/2)^2}}$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p}{\left[ y^2 + (d/2)^2 \right]^{3/2}}$$

$$y \gg d/2 \quad \Downarrow$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p}{y^3} \propto \frac{p}{y^3}$$

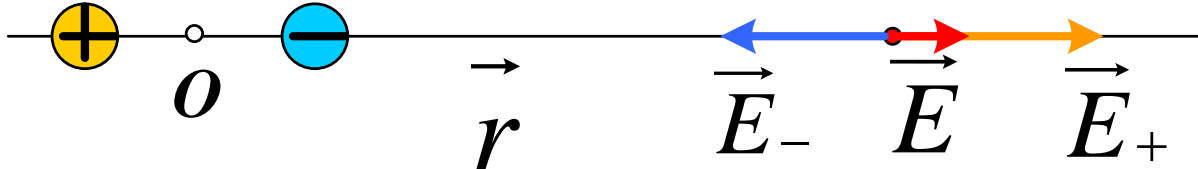
$$\frac{1}{\left[ (y^2 + d/2)^2 \right]^{3/2}} = \frac{1}{y^3} \left( 1 + \left( \frac{d}{2y} \right)^2 \right)^{-3/2} \approx \frac{1}{y^3} \left( 1 - \frac{3}{2} \left( \frac{d}{2y} \right)^2 \right)$$





## 例2 电偶极子延长线上任一点的电场强度

解:  $\vec{E} = \vec{E}_+ + \vec{E}_-$



$$E = E_+ - E_-$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[ \frac{1}{\left(r - \frac{l}{2}\right)^2} - \frac{1}{\left(r + \frac{l}{2}\right)^2} \right] \xrightarrow{r \gg l} E = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \frac{qd}{r^3}$$

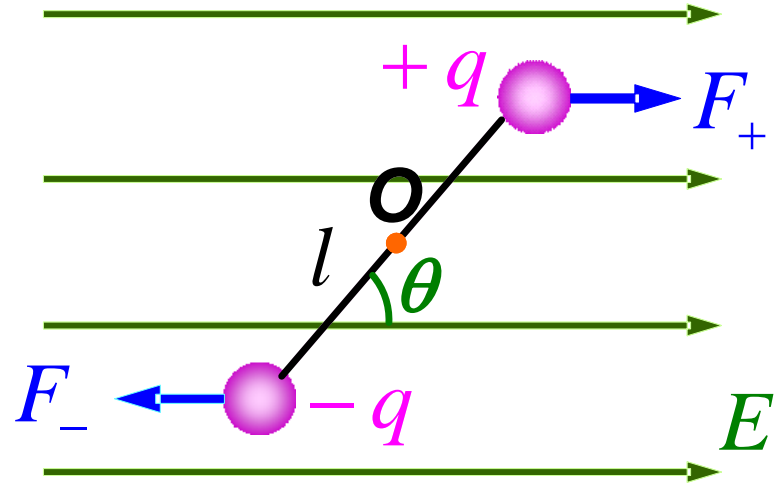
$$\frac{1}{\left(r - d/2\right)^2} = \frac{1}{r^2} \left(1 - \frac{d}{2r}\right)^{-2} \approx \frac{1}{r^2} \left(1 + \frac{d}{r}\right)$$

### 例3 电偶极子在均匀电场中所受的力矩

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} \quad \vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$

$$\begin{aligned} M &= \frac{l}{2} F_+ \sin \theta + \frac{l}{2} F_- \sin \theta \\ &= qlE \sin \theta = pE \sin \theta \end{aligned}$$

$$\vec{M} = ql \vec{l} \times \vec{E} = \vec{p} \times \vec{E}$$

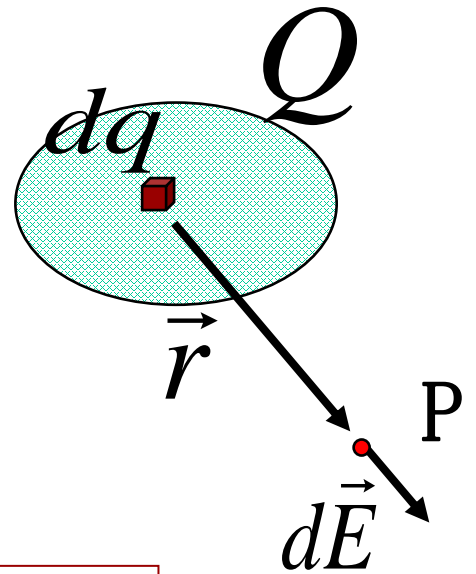


## 4.连续带电体的场强

电荷元产生的场强  $d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \hat{r}$

由场强叠加定理

$$\vec{E} = \int d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \hat{r}$$



微元的选择

电荷密度

a. 体电荷密度

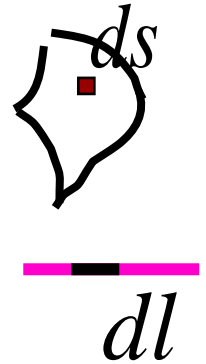
b. 面电荷密度

c. 线电荷密度

$$\rho = \frac{dq}{dV}$$

$$\sigma = \frac{dq}{ds}$$

$$\lambda = \frac{dq}{dl}$$



“对称性分析”

**例1** 长度为  $l$  的导线，总电量  $q$ ，计算在导线延长线上距离为  $a$  的  $P$  点处的场强。

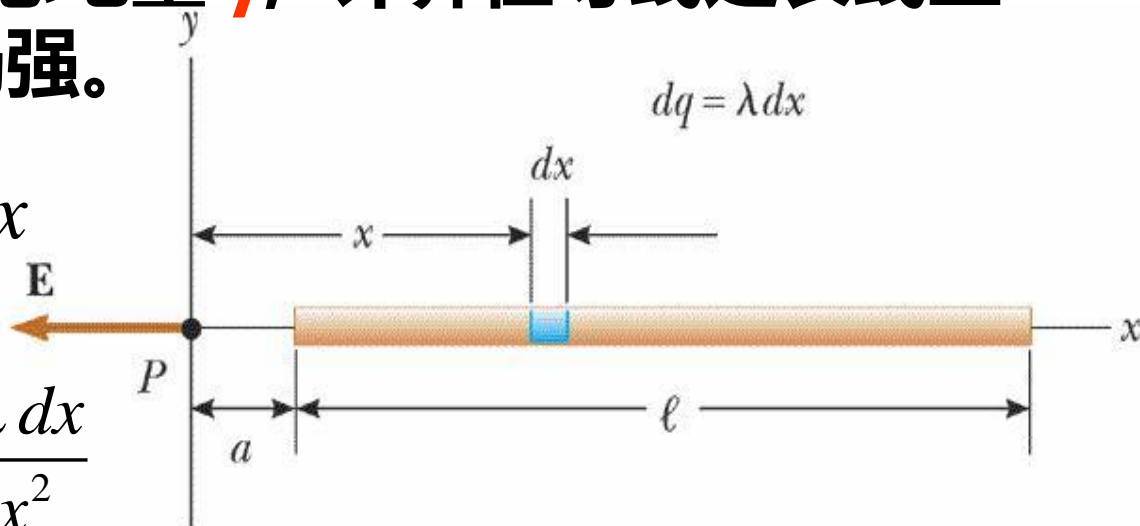
解：电荷元带电量

$$dq = \lambda dx = \frac{Q}{l} dx$$

则电荷元在  $P$  点的场强

$$dE = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{x^2} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{x^2}$$

$$E = -\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_a^{a+l} \frac{dx}{x^2} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \left[ \frac{1}{x} \right]_a^{a+l} = -\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{a} - \frac{1}{a+l} \right) = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 a(a+l)}$$



**例2** 长为  $l$  的直导线，带电均匀总电量  $Q$ ，计算在其中垂线上  $P$  点处的场强。

**解：** 电荷元带电量  $dQ = \lambda dy$

**则电荷元在P点的场强**

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dy}{(x^2 + y^2)}$$

$$dE_x = dE \cos \theta, \quad dE_y = dE \sin \theta$$

**代入**  $E_x = \int dE \cos \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_{-l/2}^{l/2} \frac{\cos \theta dy}{x^2 + y^2}$

$$E_y = \int dE \sin \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_{-l/2}^{l/2} \frac{\sin \theta dy}{x^2 + y^2}$$

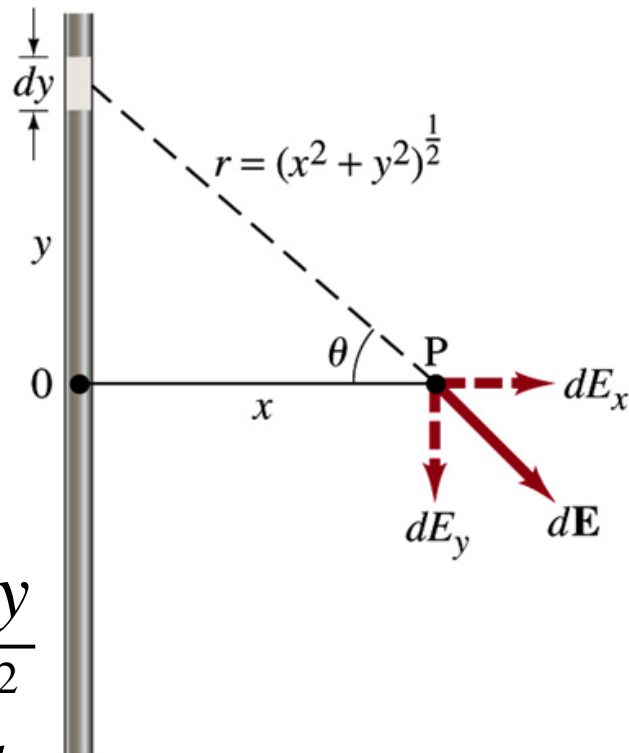
**由图知**

$$y = x \tan \theta$$

$$dy = x d\theta / \cos^2 \theta$$

**代入，得**

$$(x^2 + y^2) = x^2 / \cos^2 \theta$$



$$E_x = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{x} \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} (\sin \theta) \Big|_{-\theta_0}^{\theta_0} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} (2 \sin \theta_0)$$

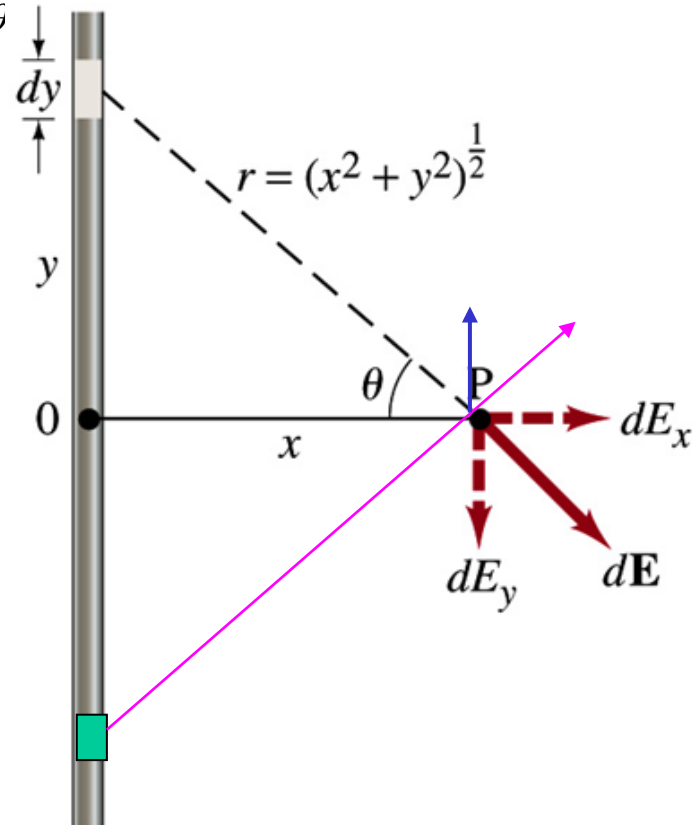
$$E_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{x} \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \sin \theta d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} (-\cos \theta) \Big|_{-\theta_0}^{\theta_0} = 0$$

$$E = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} (2 \sin \theta_0)$$

若导线无限长

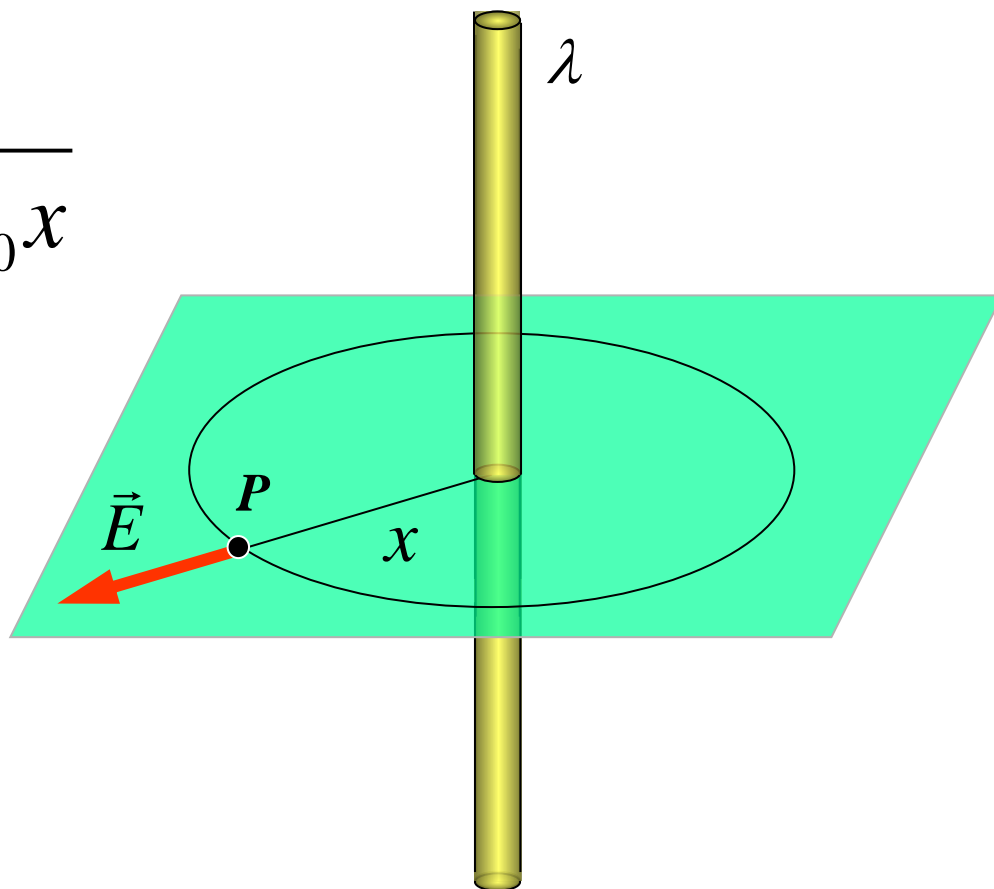
$$\theta_0 = \frac{\pi}{2}$$

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x}$$



## “无限长” 均匀带电直线

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x}$$



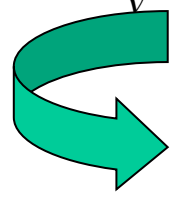
### 例3 均匀带电圆环轴线上的场强

解：在圆环上任取电荷元  $dq$

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

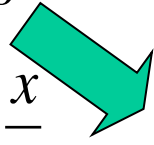
$$dE_x = dE \cos \theta \quad \text{由对称性分析知}$$

$$dE_y = dE \sin \theta \quad \text{沿y轴的场强为0}$$


$$E = E_x = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cos \theta$$

$$= \frac{\cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int dq$$

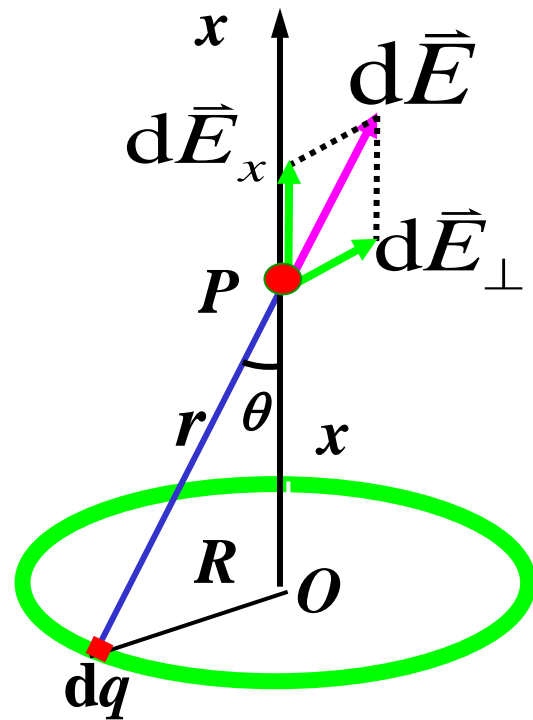
$$\cos \theta = \frac{x}{r}$$


$$E = \frac{xQ}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

若  $x \gg R$

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 x^2}$$

点电荷





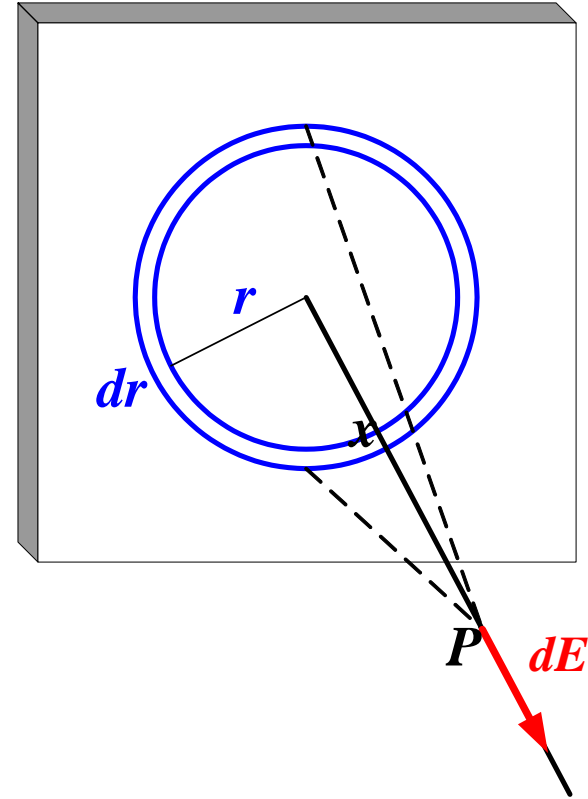
**例4** 一无限大均匀带电平面，面密度 $\sigma$ ，求与板垂直距离 $x$ 处P点的场强。

解：圆环的带电量  $dq = \sigma dS = \sigma 2\pi r dr$

圆环在P点的场强  $dE = \frac{x}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + r^2)^{3/2}} dq$

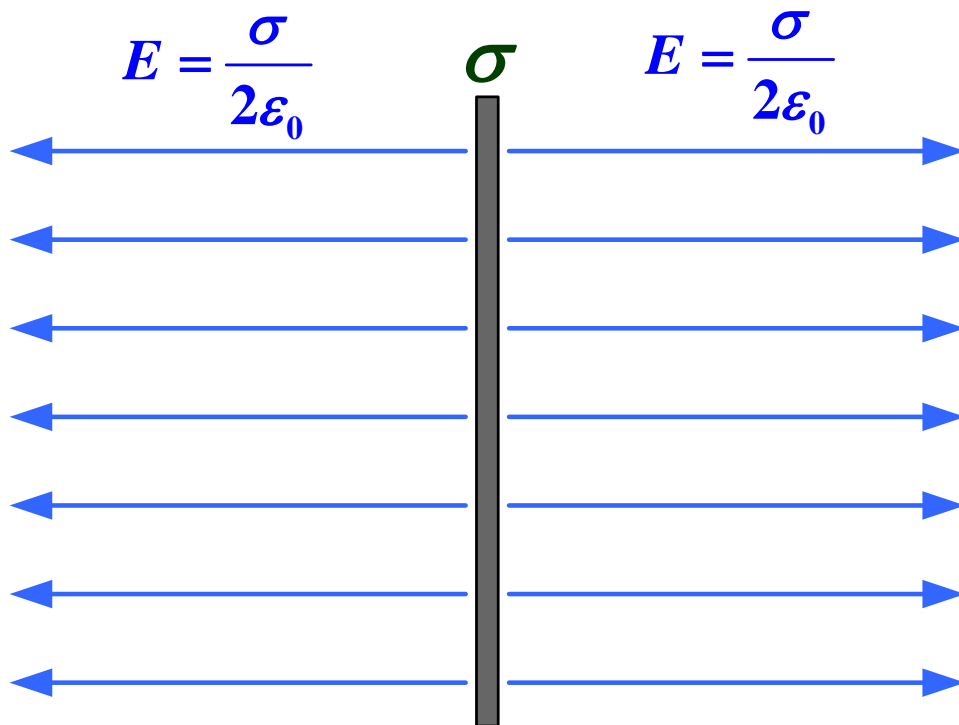
$$E = \int_0^\infty \frac{\sigma x r dr}{2\epsilon_0 (x^2 + r^2)^{3/2}} = \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \int_0^\infty \frac{x d(x^2 + r^2)}{(x^2 + r^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \left[ -2 \frac{x}{\sqrt{x^2 + r^2}} \right]_0^\infty = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$



# “无限大” 均匀带电平面

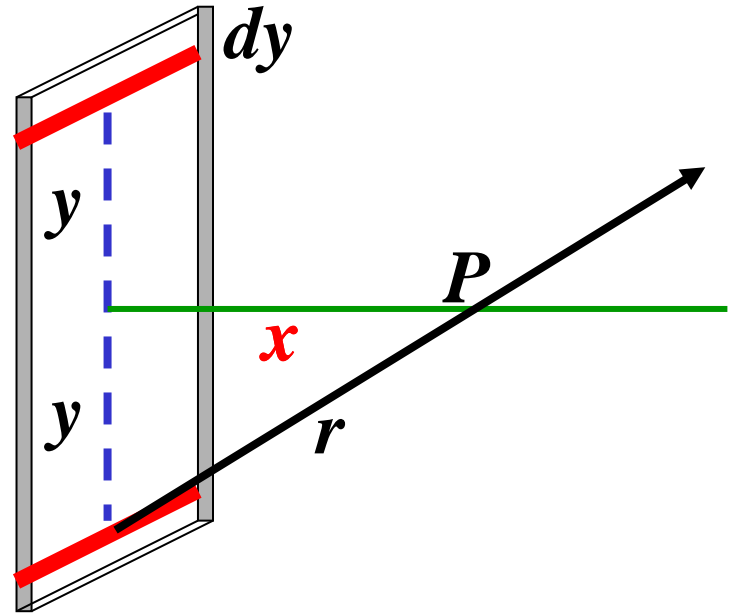
$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$



解法二：长条的带电量

$$dq = \sigma dy dl = \lambda dl$$

$$\Rightarrow \lambda = \sigma dy$$



$$E = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{r}$$

$$dq = \sigma dy dl = \lambda dl \Rightarrow \lambda = \sigma dy$$

$$dE = \frac{\sigma dy}{2\pi\epsilon_0 r} \quad y = x \tan \theta, \quad dy = x \frac{d\theta}{\cos^2 \theta}$$

$$\frac{1}{r} = \frac{\cos \theta}{x}$$

$$dE_x = dE \cos \theta = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} d\theta$$

$$E = E_x = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\theta = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$E = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{r}$$

