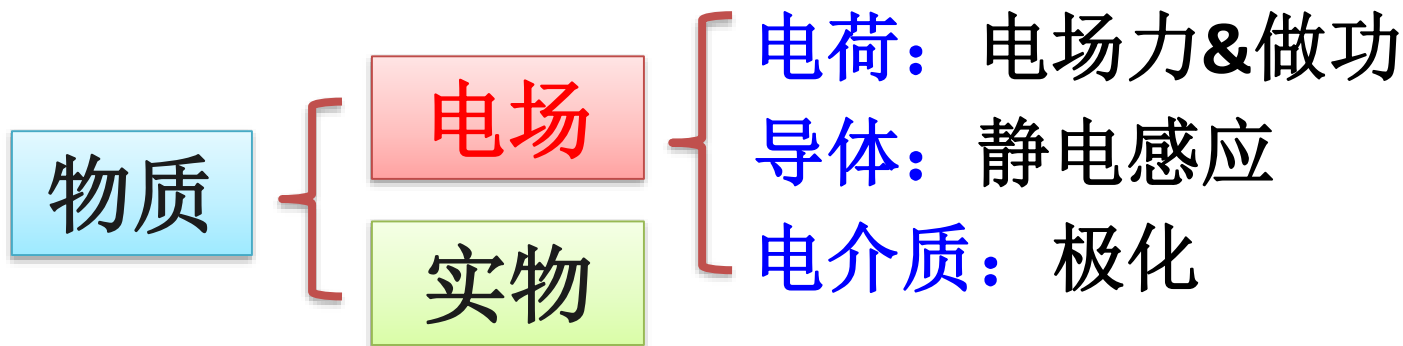
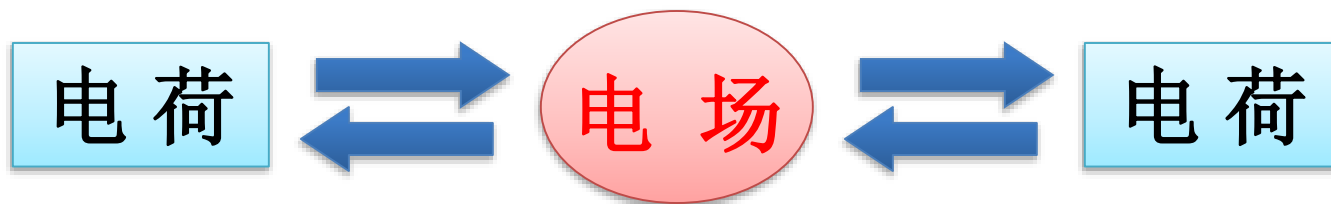


# 14.2 电场 静电场

## ➤ 电场



## ➤ 静电场

相对观察者静止的电荷激发的电场。



# 电场强度

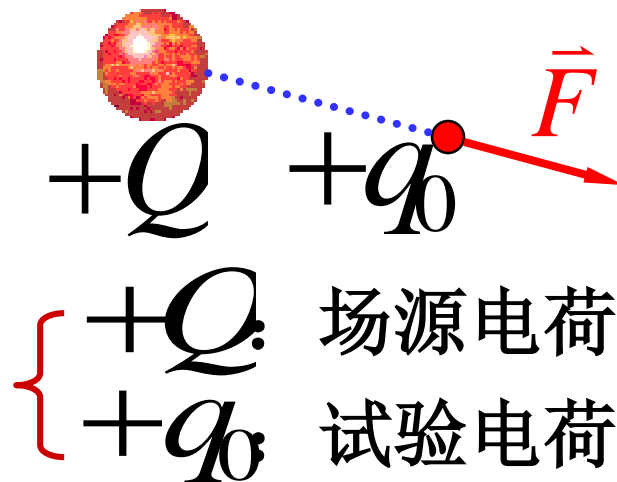
$$E = \frac{F}{q_0}$$

电场中某点处的**电场强度**  $E$  等于位于该点处的**单位试验电荷** 所受的力，其方向为**正**电荷受力方向。

□ **单位:**  $\text{N} \cdot \text{C}^{-1}$   $\text{V} \cdot \text{m}^{-1}$

□ 电荷  $q$  在电场中受力

$$F = qE$$



(试验电荷为点电荷、且电荷量足够小, 故对原电场几乎无影响)



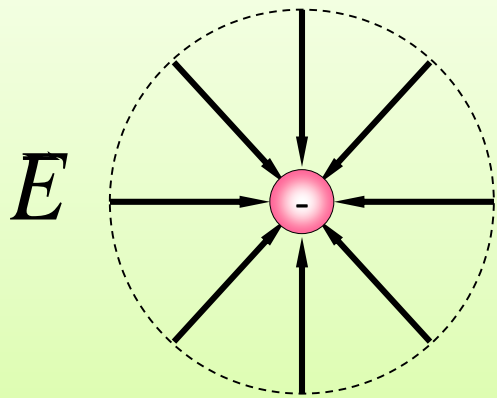
华南理工大学

South China University of Technology

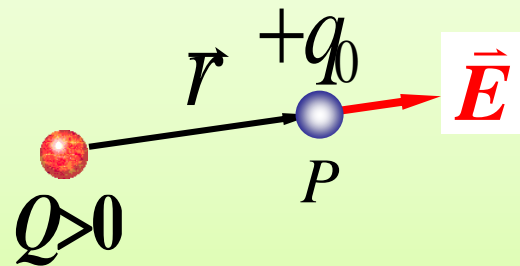
# 点电荷电场强度

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qq}{r^2} \mathbf{e}_r$$

$$E = \frac{F}{q_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \mathbf{e}_r$$



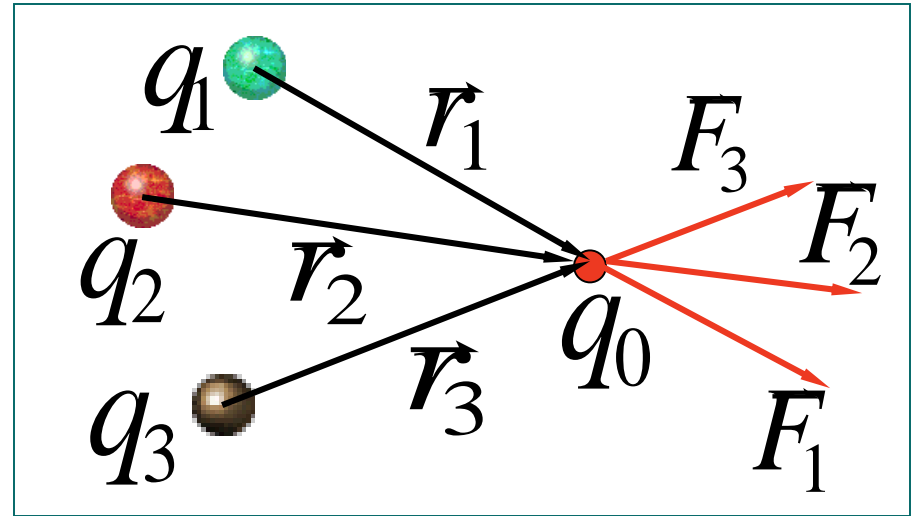
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$



# 电场强度的叠加原理

点电荷  $q_i$  对  $q_0$  的作用力

$$F_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_i q_0}{r_i^3} \vec{r}_i$$



由力的叠加原理得  $q_0$  所受合力  $F = \sum_i F_i$

故  $q_0$  处总电场强度  $E = \frac{F}{q_0} = \sum_i \frac{F_i}{q_0}$

电场强度的叠加原理

$$\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i$$

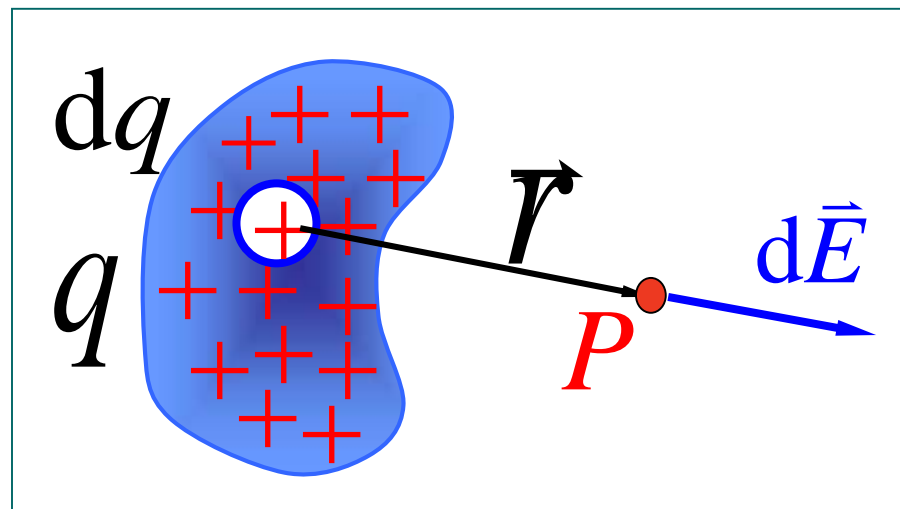


# 电荷连续分布情况

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \mathbf{e}_r$$

$$E = \int dE = \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \mathbf{e}_r$$

➤ 电荷体密度  $\rho = \frac{dq}{dV}$



点 $P$ 处电场强度

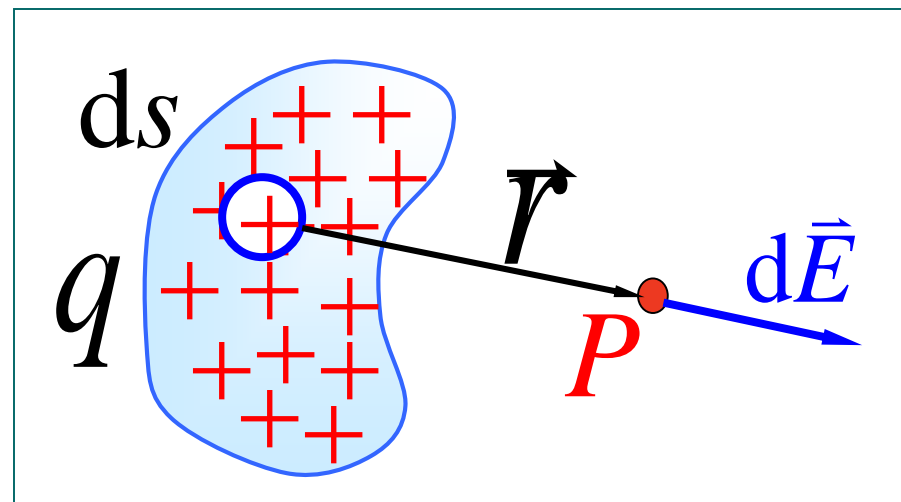
$$E = \int_V \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho dV}{r^2} \mathbf{e}_r$$



# 二维&一维

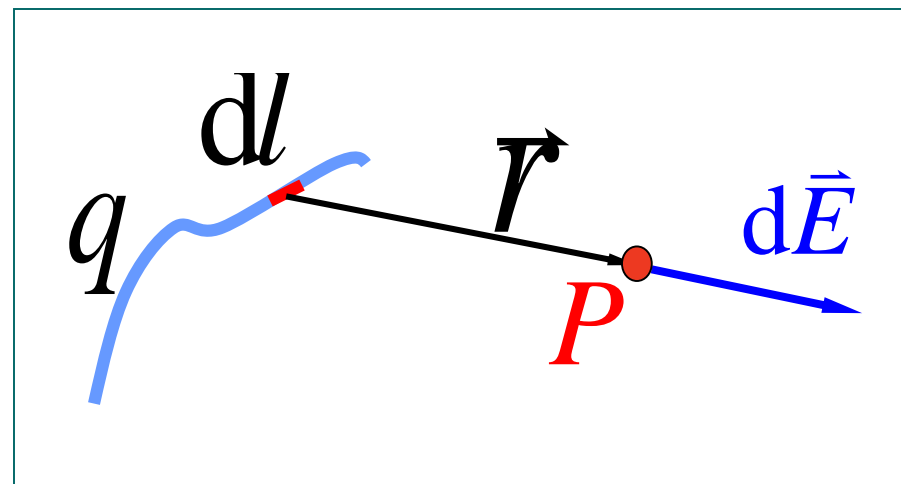
➤ 电荷面密度  $\sigma = \frac{dq}{ds}$

$$E = \int_S \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma \vec{e}_r}{r^2} ds$$



➤ 电荷线密度  $\lambda = \frac{dq}{dl}$

$$E = \int_l \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda \vec{e}_r}{r^2} dl$$



# 具体计算

► 具体计算时应采用分量式，步骤如下

① 选取合适的坐标系，再取微元 $dq$ ，写出 $dE$ 表达式，并画出 $dE$ 方向。

(2) 写出分量： $dE_x$ ， $dE_y$ ， $dE_z$

(3) 对称性分析可简化计算，能使我们立即判断电场强度的某些分量为零

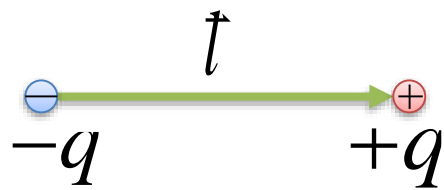
(4) 积分求出： $E_x = \int dE_x$ ， $E_y = \int dE_y$ ， $E_z = \int dE_z$

(5)  $E = E_x \hat{i} + E_y \hat{j} + E_z \hat{k}$



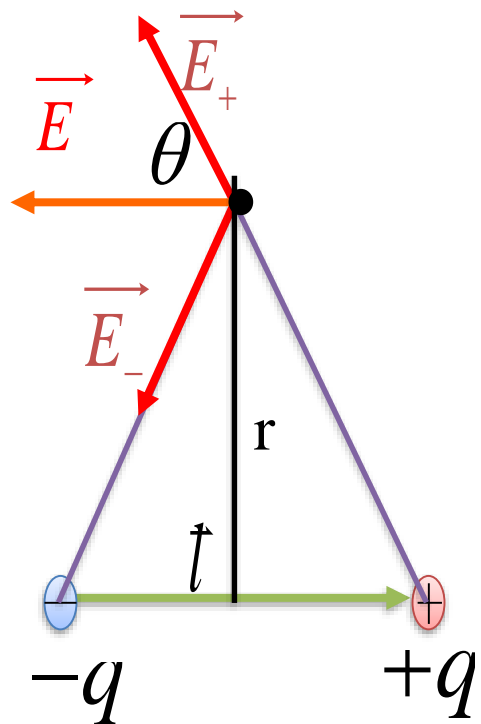
# 例1: 电偶极子

➤ 电偶极子: 相距很近、等量异号的点电荷系统。



电偶极矩  $p=ql$  (方向: 负电荷→正电荷)

求轴线的中垂线上任一点 (r) 的场强



$$E_+ = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2 + (l/2)^2} = E_-$$

$$E = 2E_+ \cos\theta = 2E_+ \frac{l/2}{\sqrt{r^2 + (l/2)^2}}$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{ql}{(r^2 + (l/2)^2)^{3/2}}$$

$$E = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} \quad (r \gg l)$$





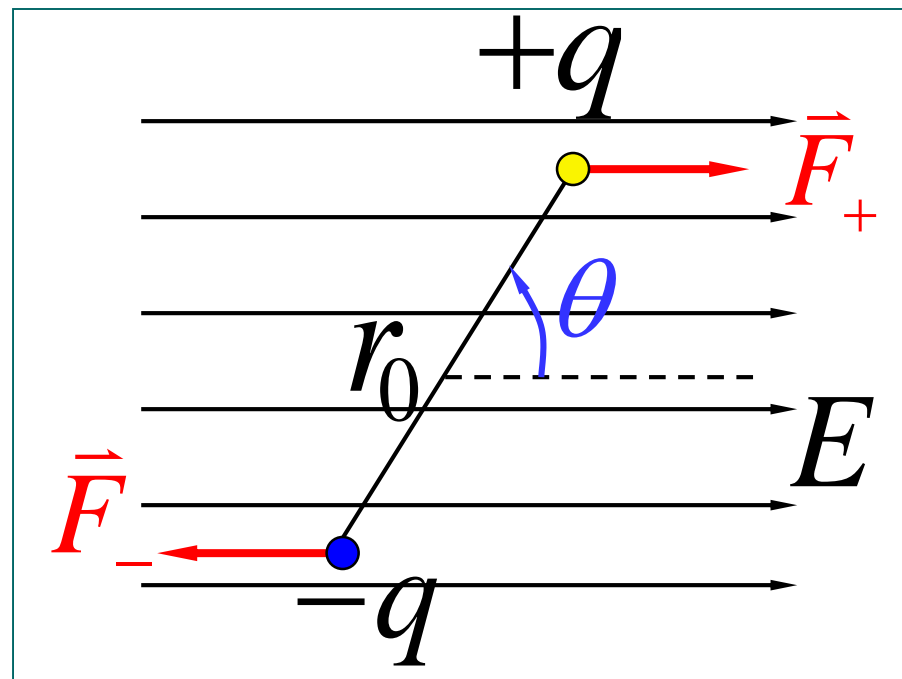
# 外电场对电偶极子的力矩和取向作用

► 匀强电场中  $F = F_+ + F_- = qE - qE = 0$

$$\begin{aligned} M &= M_+ + M_- \\ &= r_+ \times F_+ + r_- \times F_- \\ &= qr_+ \times E + (-q)r_- \times E \\ &= q(r_+ - r_-) \times E \\ &= ql \times E \end{aligned}$$

$$M = p \times E \begin{cases} \theta = 0 \\ \theta = \pi \end{cases} \quad M = 0$$

稳定平衡  
非稳定平衡



□ 力矩  $M$  总是使电偶极矩  $p$  转向电场  $E$  的方向

## 例2: 均匀带电杆

例2: 求均匀带电细棒中垂线上的场强分布。设棒长为 $2l$ , 带电量为 $q$

解: 选细棒中点为坐标原点,

建立坐标系 $oxy$

带电细棒电荷线密度为  $\lambda = \frac{q}{2l}$

在细棒上取一线元 $dy$ ,

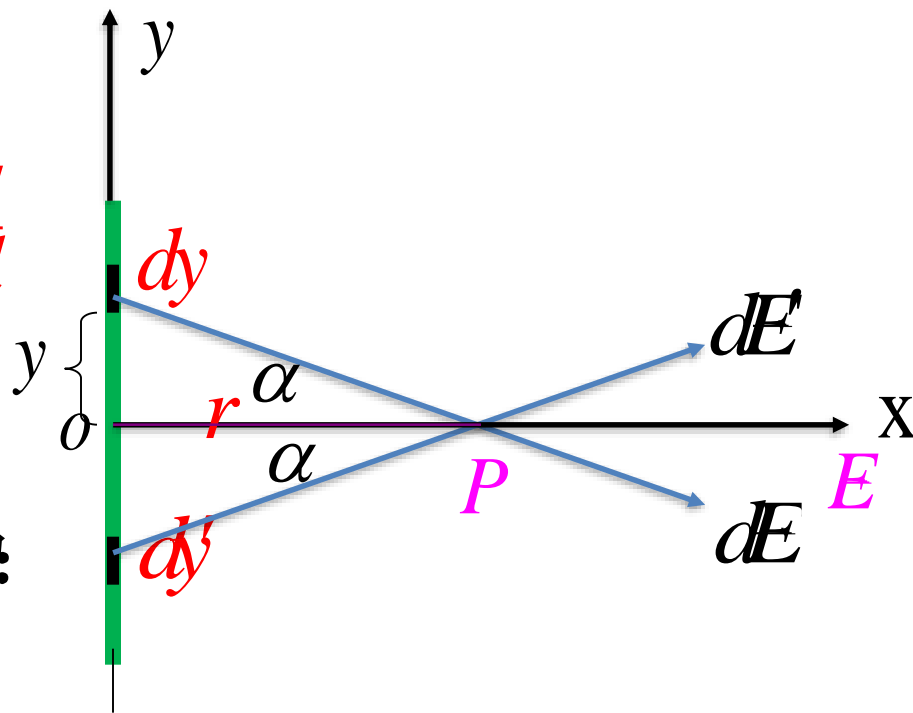
带电量为:  $dq = \lambda \cdot dy$

该电荷元在P点的场强大小为:

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

对其进行正交分解

$$dE_x = dE \cdot \cos\alpha = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dy}{r^2 + y^2} \cdot \frac{r}{\sqrt{r^2 + y^2}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda r \cdot dy}{(r^2 + y^2)^{3/2}}$$



由于电荷分布对于 $OP$ 直线的对称性, 所以全部电荷在 $P$ 点的场强沿 $y$ 轴方向的分量之和为零, 因而 $P$ 点的总场强 $E$ 应沿 $x$ 轴方向

$$E = \int dE_x = \int_{-l}^l \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda r \cdot dy}{(r^2 + y^2)^{3/2}} = 2 \int_0^l \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda r \cdot dy}{(r^2 + y^2)^{3/2}} = \frac{1}{2\pi\epsilon_0 r} \frac{\lambda}{\sqrt{r^2 + l^2}}$$

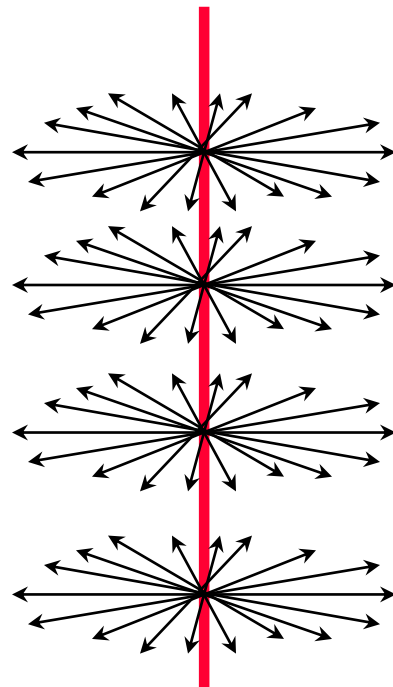
讨论 (1) 对于中垂面上的场强分布

面上距 $O$ 点为 $r$ 的场强大小均相等

$$E = \frac{1}{2\pi\epsilon_0 r} \frac{\lambda}{\sqrt{r^2 + l^2}}$$

(2) 细棒为无限长  $E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$

(3)  $r \gg l$  的情况  $E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{\lambda 2l}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$



### 例3

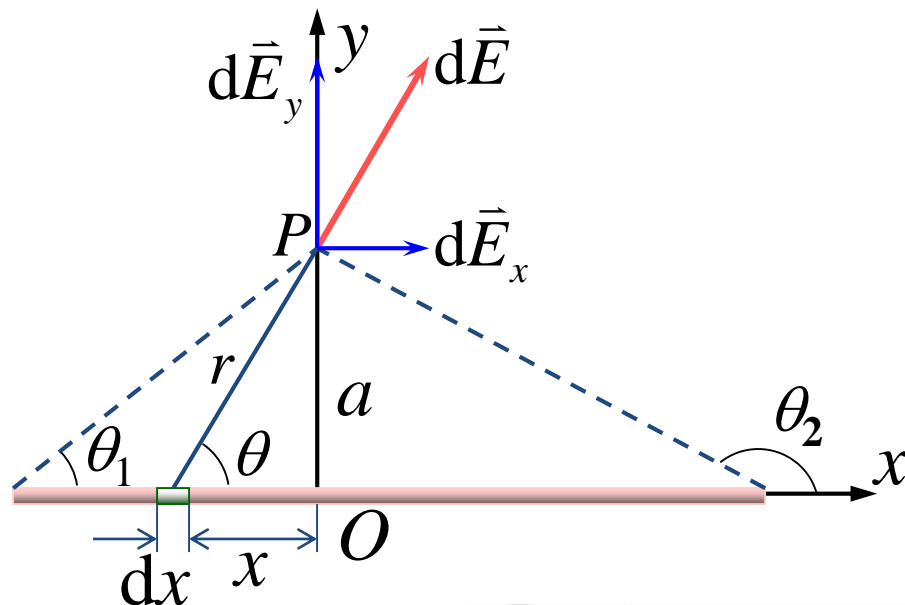
真空中有均匀带电直线，长为 $L$ ，总电荷量为 $Q$ 。线外有一点 $P$ ，离开直线的垂直距离为 $a$ ， $P$ 点和直线两端连线的夹角分别为 $\theta_1$ 和 $\theta_2$ 。求 $P$ 点的场强。（设电荷线密度为 $\lambda$ ）


解：电荷元： $dq = \lambda dx$

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

$$dE_x = dE \cos \theta$$

$$= \frac{\lambda dx \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$




$$dE_y = dE \sin \theta = \frac{\lambda dx \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$dE_x = \frac{\lambda dx \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$dE_y = \frac{\lambda dx \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$


$$r = \frac{a}{\sin \theta} = a \csc \theta$$

$$x = -a/\tan \theta$$

$$dx = a \csc^2 \theta d\theta$$

$$dE_x = \frac{\lambda dx \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{\lambda a \csc^2 \theta \cos \theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 a^2 \csc^2 \theta} = \frac{\lambda \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 a} d\theta$$




$$E_x = \int \frac{\lambda \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 a} d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\sin \theta_2 - \sin \theta_1)$$

$$dE_y = \frac{\lambda \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 a} d\theta$$

$$E_y = \int dE_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

无限长带电直线:  $\theta_1 = 0$  ,  $\theta_2 = \pi$

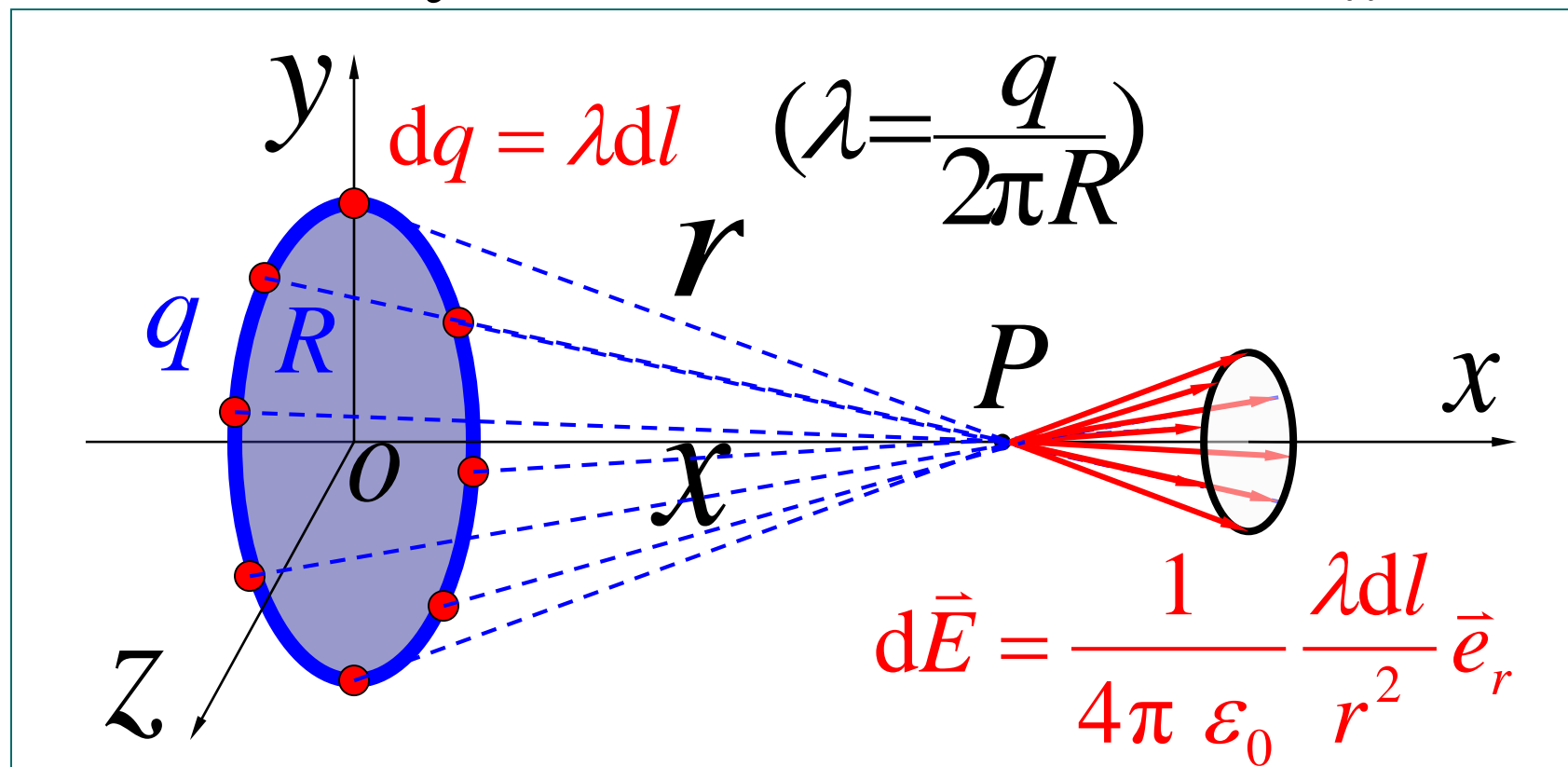
$$E_x = 0 \qquad E = E_y = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a}$$

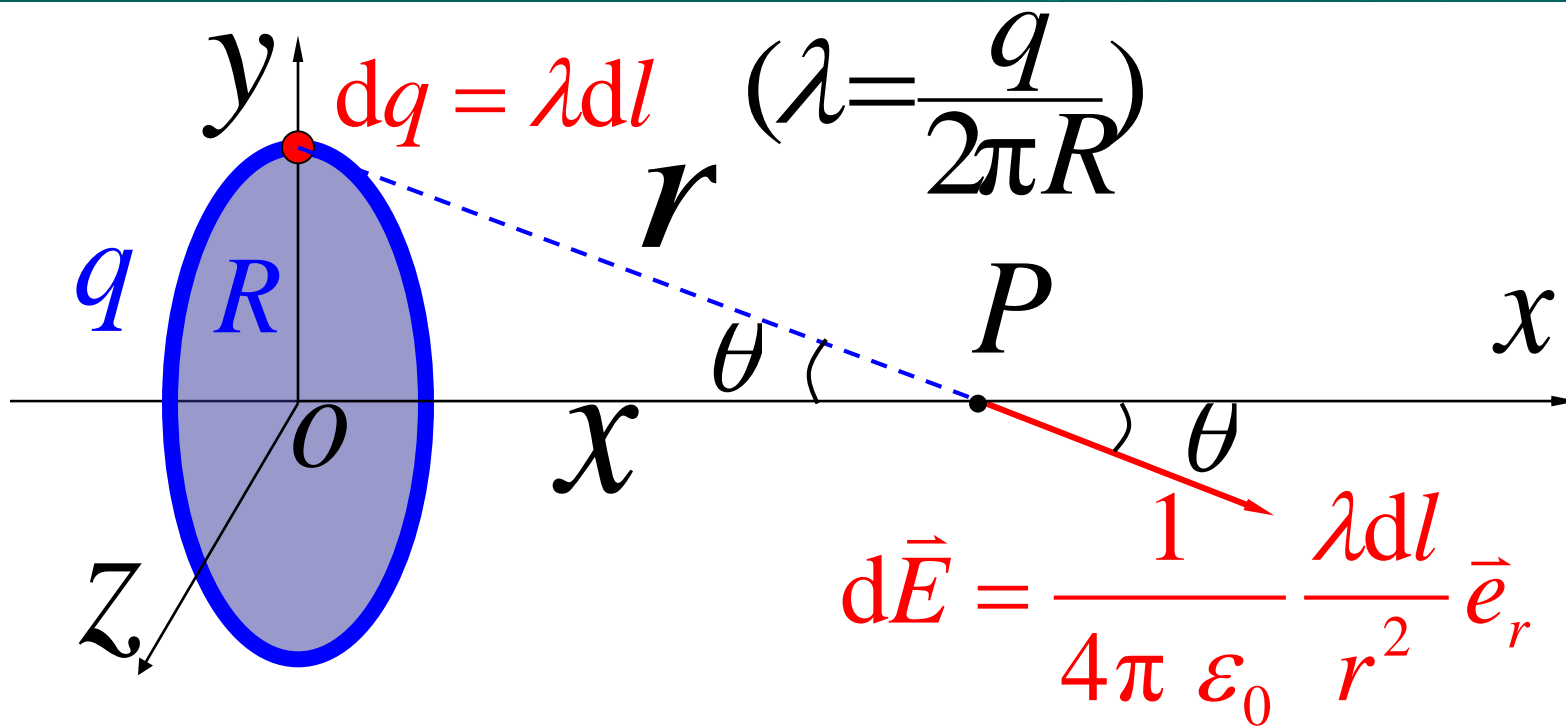


## 例4

正电荷 $q$ 均匀分布在半径为 $R$ 的圆环上，计算在环的轴线上任一点 $P$ 的电场强度。

解：  $\vec{E} = \int d\vec{E}$  由对称性有  $\vec{E} = E_x \hat{i}$





$$\begin{aligned}
 E &= \int_l dE_x = \int_l dE \cos \theta = \int \frac{\lambda dl}{4\pi \epsilon_0 r^2} \cdot \frac{x}{r} \\
 &= \int_0^{2\pi R} \frac{x \lambda dl}{4\pi \epsilon_0 r^3} = \frac{qx}{4\pi \epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}}
 \end{aligned}$$





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

讨论

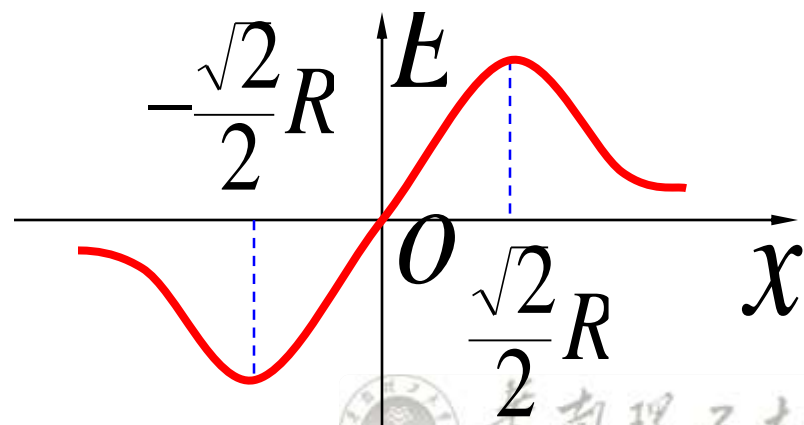
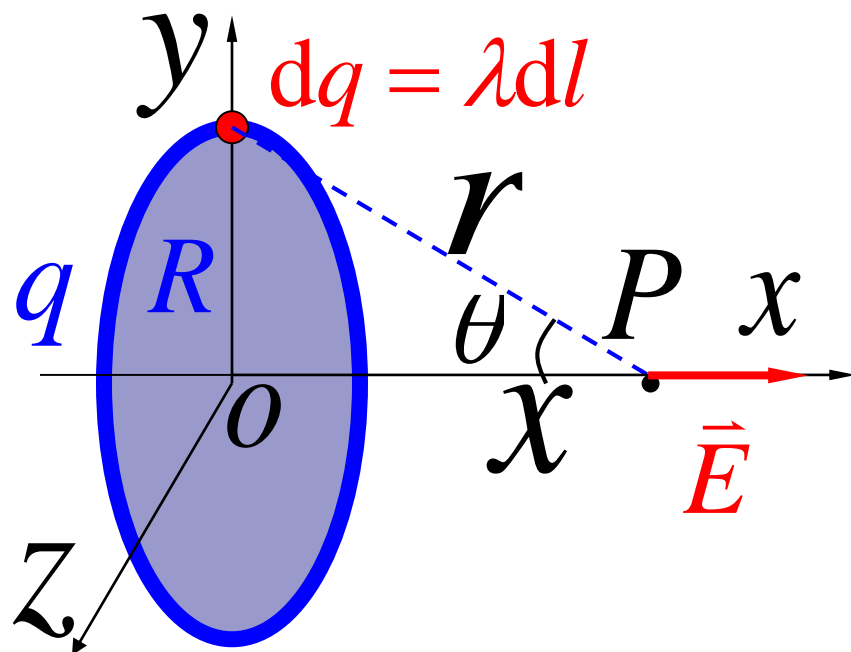
(1)  $x \gg R$

$$E \approx \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x^2}$$

(点电荷电场强度)

(2)  $x \approx 0, E_0 \approx 0$

(3)  $\frac{dE}{dx} = 0, x = \pm \frac{\sqrt{2}}{2} R$



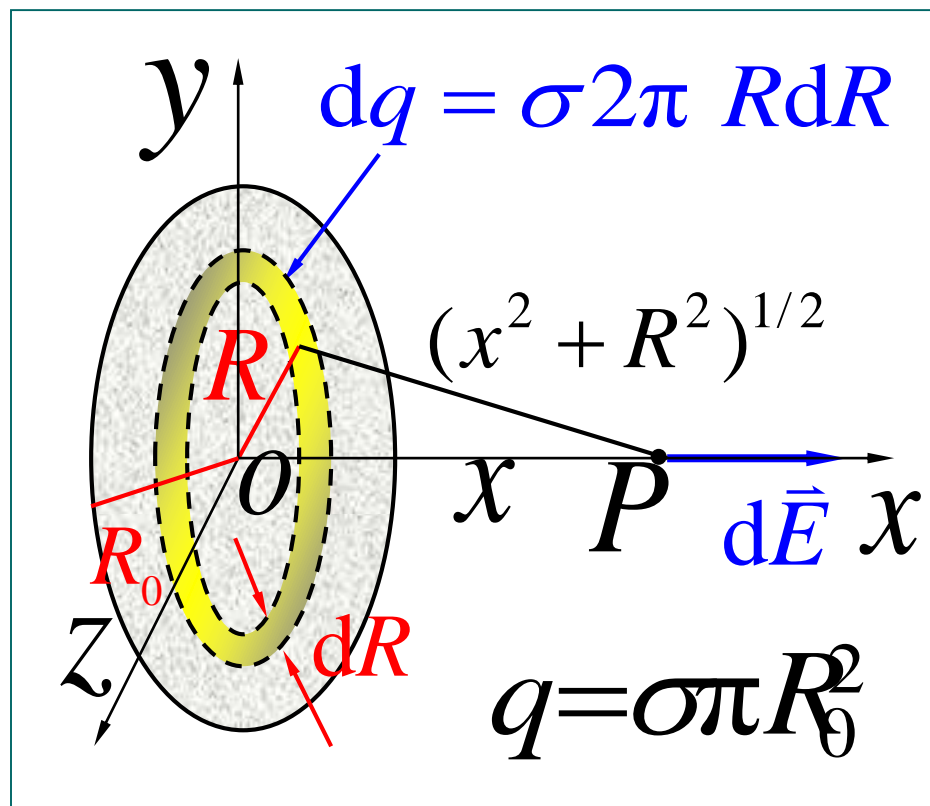
## 例5

均匀带电薄圆盘轴线上的电场强度。

有一半径为  $R_0$ , 电荷均匀分布的薄圆盘, 其电荷面密度为  $\sigma$ . 求通过盘心且垂直盘面的轴线上任意一点处的电场强度。

解: 由例4

$$\begin{aligned} E &= \frac{qx}{4\pi\epsilon_0(x^2 + R^2)^{3/2}} \\ dE_x &= \frac{dq \cdot x}{4\pi\epsilon_0(x^2 + R^2)^{3/2}} \\ &= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{x R dR}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \end{aligned}$$

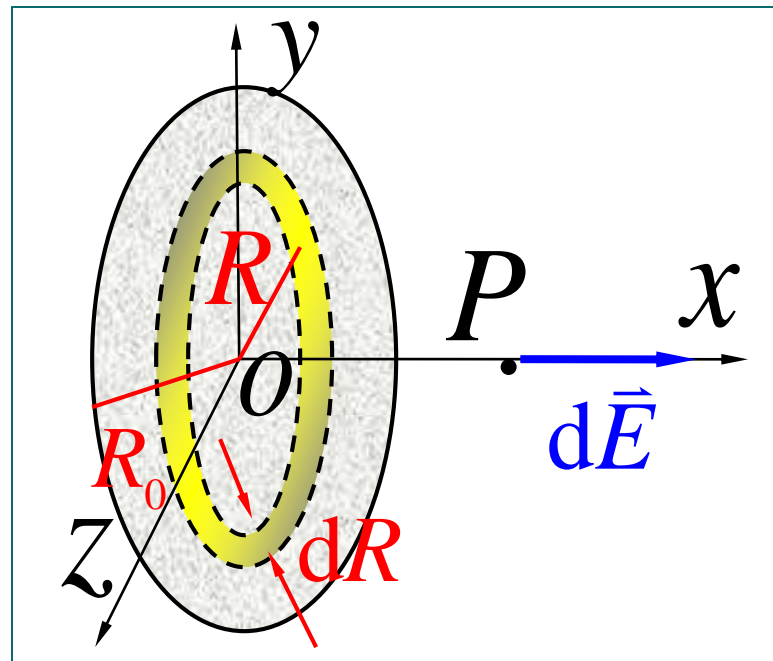



$$dE_x = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{x R dR}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$E = \int dE_x$$

$$= \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \int_0^{R_0} \frac{R dR}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( 1 - \frac{x}{\sqrt{x^2 + R_0^2}} \right)$$




$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left( 1 - \frac{x}{\sqrt{x^2 + R_0^2}} \right)$$

讨论

$$\left\{ \begin{array}{ll} x \ll R_0 & E \approx \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \quad \left[ \begin{array}{l} \text{无限大均匀带电} \\ \text{平面的电场强度} \end{array} \right] \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{ll} x \gg R_0 & E \approx \frac{q}{4\pi \varepsilon_0 x^2} \quad (\text{点电荷电场强度}) \end{array} \right.$$

$$\left[ \left( 1 + \frac{R_0^2}{x^2} \right)^{-\frac{1}{2}} = 1 - \frac{1}{2} \cdot \frac{R_0^2}{x^2} + \dots \right]$$

