

# 第四篇 电磁学

电磁学 —— 研究电磁运动的现象和规律  
物质的基本运动形式之一（宏观、微观）

电磁相互作用 —— 长程力

宏观：除引力外的所有宏观力都是电磁力

微观：构成分子、原子结构的主要相互作用力

本学期：真空中的静电场(第九章9.1-9.5)

# 真空中的静电场(2-1)

## 静电场

—— 相对于观察者(惯性系)为静止的电荷所激发的场。

本课时主要内容:

一、电荷的基本性质

二、点电荷和库仑定律

三、电场和电场强度

(场强叠加原理、电场强度的计算是重点)

# 本章教学基本要求

- 1、掌握静电场的基本规律库仑定律，并能利用库仑定律熟练进行静电力的计算。
- 2、掌握电场和电场强度的概念，并能熟练利用点电荷的电场强度定义式和叠加原理进行场强的计算。
- 3、理解电场线和电通量的概念，掌握静电场的高斯定理，对具有对称性的电荷分布，能熟练利用高斯定理进行场强的计算。

# 一、电荷的基本性质

## 1、电荷的极性：正电荷、负电荷

1750年，美国物理学家 富兰克林 (B.FrankLin) 首先命名：

被丝绸摩擦的玻璃棒带的电荷——正电荷

被毛皮摩擦的硬橡皮棒带的电荷——负电荷

(1) 物体带电的本质：

物体发生了电荷的转移

(2) 物体带电的方法：

摩擦 碰撞 裂变等

(3) 1897年J. J. Thomson  
实验发现了电子



## 2、电荷的量子性

基本粒子的电量为:  $Q = \pm e, \pm 2e, \pm 3e, \cdots ne$

1913年 美国物理学家密立根 (K.A.Millikan)

油滴实验直接测定了基本单元电荷的值:

$$e = 1.60217733 \times 10^{-19} \text{ 库仑 (C) .}$$

近代物理理论: 夸克或反夸克理论。

每一夸克或反夸克具有的电量为:

$$\pm \frac{e}{3}, \pm \frac{2e}{3}, \cdots$$

但至今尚未从实验中直接验证 (夸克囚禁理论) 。

对宏观电现象, 可将带电体上的电荷分布、电荷变化视为连续的。  $1\text{C} = 6.242 \times 10^{18}$  个电子电量 ( $e$ )

### 3、电荷的守恒性

#### ——电荷守恒定律

实验证明：一个孤立的带电系统中所具有的正负电荷电量的代数和保持不变。（宏观、微观都成立）

### 4、电荷的运动不变性

实验证明：一个电荷的电量与它的运动状态无关。

——电荷是洛伦兹变换下的不变量

## 二、点电荷和库仑定律

### 1. 点电荷（理想模型）：

带电体的形状和大小可忽略

### 2. 库仑定律：

1785年 法国物理学家  
库仑（C.A.Coulomb）  
设计扭秤实验发现库  
仑定律



库仑，C. A. de

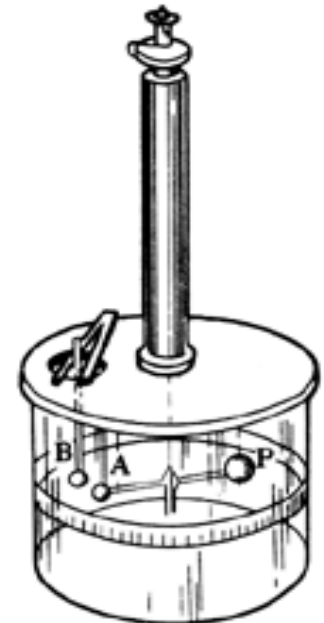
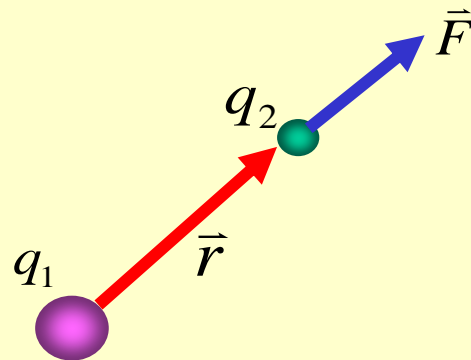


图 2 库仑扭秤  
示意图

## 2. 库仑定律:

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^3} \vec{r}$$

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



$$\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} \text{ (} C^2 \cdot N^{-1} \cdot m^{-2} \text{)}$$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 8.99 \times 10^9 \text{ (} N \cdot m^2 \cdot C^{-2} \text{)}$$

库仑定律的几点说明:

- (1)真空中,两个静止的点电荷间的相互作用.
- (2)作用力的大小,方向.
- (3) $\epsilon_0$ 为真空中的介电常数.
- (4)库仑定律为实验定律.
- (5)  $r$  从  $10^{-15}$ — $10^7(m)$  广大范围内正确有效.



### 3. 库仑力和万有引力的比较:

$$\vec{F}_m = G \frac{m_1 m_2}{r^2} \hat{r}$$

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

(1) 比较两 $\alpha$ 粒子的静电斥力与万有引力

$$\frac{F_e}{F_m} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 G} \frac{q^2}{m^2} = 3.1 \times 10^{35}$$

微观上完全可  
忽略万有引力

(2) 力的性质的对比

静电力特性、规律?

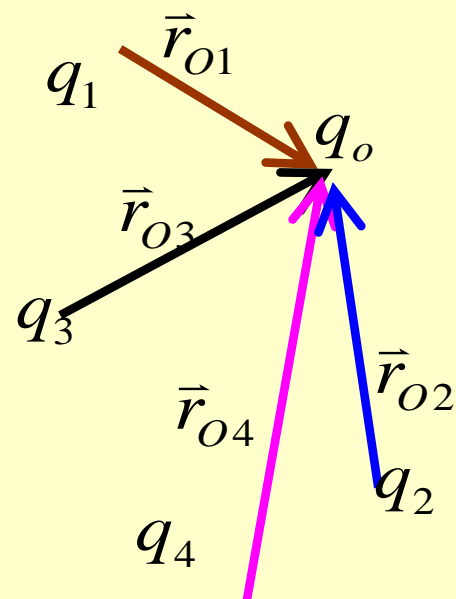
??

## 4、电力叠加原理

多个点电荷体系  $q_0, q_1, \cdots q_n$  ;  $q_0$  受力  $\vec{F}$

$q_0$  所受合力:  $\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \cdots + \vec{F}_n = \sum_{i=1}^n \vec{F}_{0i}$  (矢量叠加)

$$\vec{F}_0 = \sum_{i=1}^n \vec{F}_{0i} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 q_i}{r_{0i}^2} \hat{\vec{r}}_{0i}$$



# 三、电场和电场强度

## 1、电场

电力如何作用 "超距作用": 电荷  $\xleftrightarrow{\text{瞬时}}$  电荷

十九世纪初 法拉弟: 电荷  $\longleftrightarrow$  场  $\longleftrightarrow$  电荷

近代物理, 狭义相对论: 光速极限  $\longrightarrow$  不存在'超距作用'

试验和理论都证明: 电荷间相互作用是通过电场以光速传递的——场的概念

场 —— 物质存在的形式之一,  
场具有能量、动量等物质特性

场源电荷、静电场、静电(场)力的概念

## 2、电场强度的定义

试验电荷(点电荷 $q_0$ ) 电场中受力 $\vec{F}$

定义:

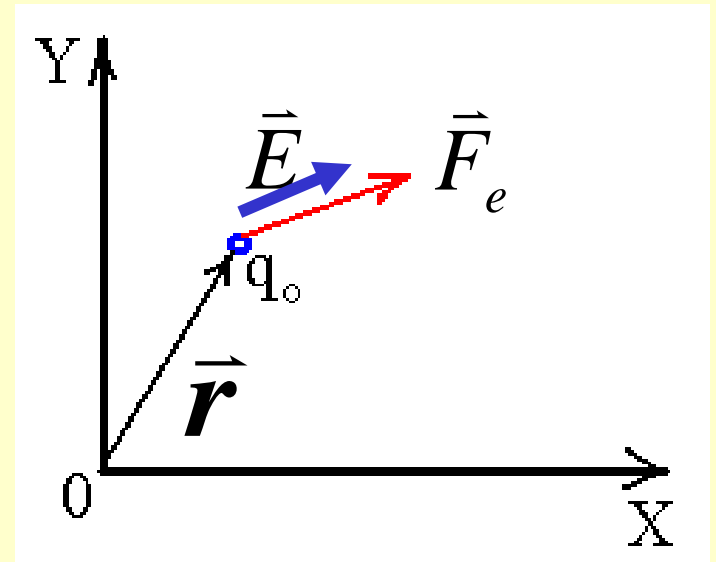
$$\vec{E} \equiv \frac{\vec{F}_e}{q_0}$$

单位:( $N/C$ ) 或( $V/m$ )

大小:与试验电荷大小无关.

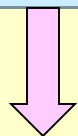
方向:与电场力方向一致

(试验电荷带正电时).

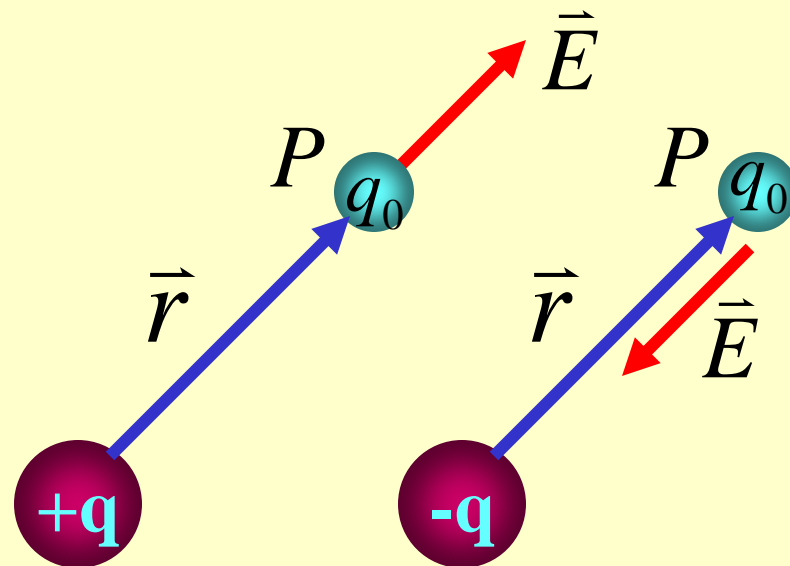


### 3、点电荷的电场强度公式

$$\begin{cases} \vec{F}_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq_0}{r^3} \vec{r} \\ \vec{E} \equiv \frac{\vec{F}_e}{q_0} \end{cases}$$



$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^3} \vec{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r}$$



### 3、点电荷的电场强度公式——几点思考

(1) 电场强度定义中为什么要引入试验电荷 $q_0$ ?

(2) 电场强度矢量 ( $\vec{E} = \frac{\vec{F}_e}{q_0}$ ) 为什么与试验电荷 $q_0$ 无关?

(3) 当 $r \rightarrow 0$ 时,  $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} \rightarrow \infty$ , 这是无意义的, 如何解释?

(4) 点电荷的电场强度矢量的大小和方向特征?

## 4、点电荷系的电场强度

设场源由  $n$  个点电荷  $q_1, q_2, \dots, q_n$  组成，作用在场中某点  $P$  处试验电荷  $q_0$  上的力  $\vec{F}$  为各点电荷所产生的力  $\vec{F}_1, \vec{F}_2, \dots, \vec{F}_n$  的矢量和。

$$\begin{cases} \vec{F}_i = q_0 \cdot \vec{E}_i \\ \vec{F} = \sum \vec{F}_i \end{cases} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0} = \sum \vec{E}_i$$



注意

$\vec{E}_i$  为第  $i$  点电荷  $q_i$  单独在  $p$  点产生的电场强度矢量

## 4、点电荷系的电场强度

可见：由  $n$  个点电荷  $q_1, q_2, \dots, q_n$  组成的点电荷系，在某点  $P$  处所产生的电场强度矢量为：

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

注意

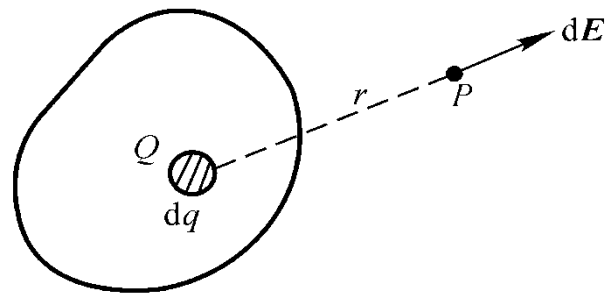
——场强叠加原理

- (1)  $\vec{r}_i$  为第  $i$  点电荷  $q_i$  位置到  $p$  点的位置矢量。
- (2)  $\vec{E}_i$  矢量性，矢量的叠加性



## 5、电荷连续分布带电体的场强

同理：对于电荷连续分布的带电体在 $p$ 处所产生的电场强度矢量为：



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

注意

(1)  $\vec{r}$  为  $dq$  位置到  $p$  点的位置矢量。

(2)  $d\vec{E}$  的矢量性，矢量的积分

$$\vec{E} = E_x \vec{i} + E_y \vec{j} + E_z \vec{k}$$

$$\text{分量式 } E_x = \int dE_x$$

$$E_y = \int dE_y$$

$$E_z = \int dE_z$$

(3)  $dq$  选取的合理性便于计算。

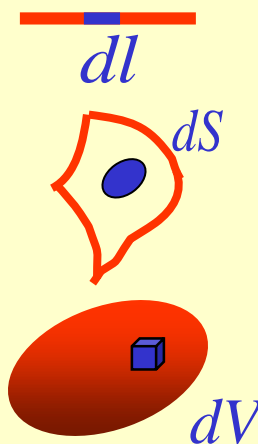
(具体看下页)

## 5、电荷连续分布带电体的场强

求电荷元 $dq$ :

电荷密度(分布)

$$\left\{ \begin{array}{ll} \text{一维线密度 } \lambda = \lim_{\Delta l \rightarrow 0} \frac{\Delta q}{\Delta l} = \frac{dq}{dl} & dq = \lambda dl \\ \text{二维面密度 } \sigma = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta q}{\Delta S} = \frac{dq}{dS} & dq = \sigma dS \\ \text{三维体密度 } \rho = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta q}{\Delta V} = \frac{dq}{dV} & dq = \rho dV \end{array} \right.$$



$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_l \frac{\lambda dl}{r^2} \hat{r}, \quad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{\sigma dS}{r^2} \hat{r}, \quad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \frac{\rho dV}{r^2} \hat{r}$$

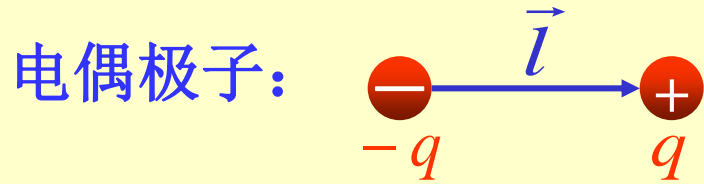
## 6、电场强度的计算（重点）

方法之一：

用点电荷的的电场强度公式和  
电场强度的叠加原理。

下面举例说明：

例：试计算电偶极子中垂线上及轴线上任意一点的场强。



$$\text{电偶极矩 } \vec{p}_e = q\vec{l}$$

解：(1) 中垂线上的场强

$$E_+ = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{x^2 + (\frac{l}{2})^2}, \quad E_- = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{x^2 + (\frac{l}{2})^2}$$

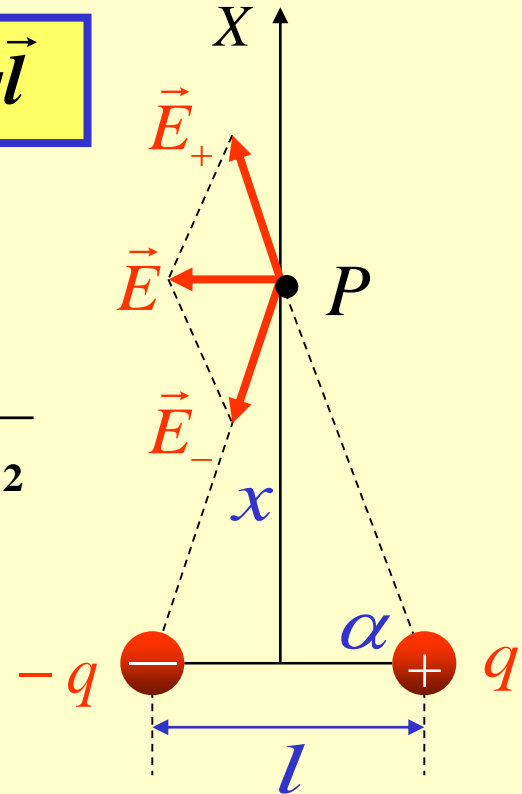
$$E = E_+ \cos \alpha + E_- \cos \alpha = 2E_+ \cos \alpha$$

$$\therefore \cos \alpha = \frac{l/2}{\sqrt{x^2 + (l/2)^2}}$$

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

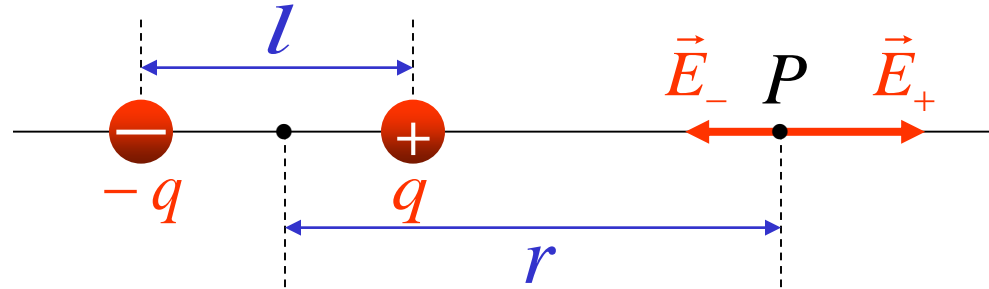
若  $x \gg l$  (远场)  $E \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{ql}{x^3}$

$$\text{中垂线(远场)} \quad \vec{E} \approx -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p}_e}{x^3}$$



例：试计算电偶极子中垂线上及轴线上任意一点的场强。

解：(2) 轴线上的场强



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

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

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

若  $r \gg l$  (远场)

$$E \approx \frac{2rql}{4\pi\epsilon_0 r^4} = \frac{ql}{2\pi\epsilon_0 r^3}$$

轴线(远场)  $\vec{E} \approx \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p}_e}{r^3}$

**例：**如图所示，一半径为  $R$  的均匀带电圆弧，其圆心角为  $\theta_0$ ，电荷线密度为  $\lambda$ 。求弧心  $O$  处的场强。

**解：** 电荷元  $dq = \lambda dl = \lambda R d\theta$

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda R d\theta}{R^2}$$

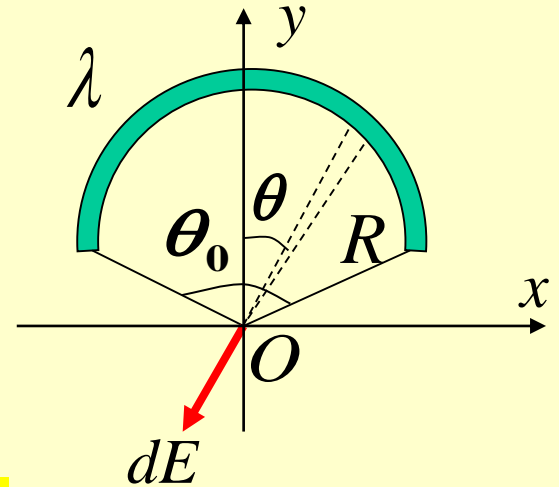
对称性: 分量  $dE_x$  互相抵消,  $\int dE_x = 0$

$$dE_y = dE \cdot \cos \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda R d\theta}{R^2} \cos \theta$$

$$E = \int dE_y = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{R} \int_{-\frac{\theta_0}{2}}^{\frac{\theta_0}{2}} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 R} \sin \frac{\theta_0}{2}$$

方向沿  $-y$  轴

$$\text{或: } \vec{E} = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 R} \sin \frac{\theta_0}{2} \vec{j}$$

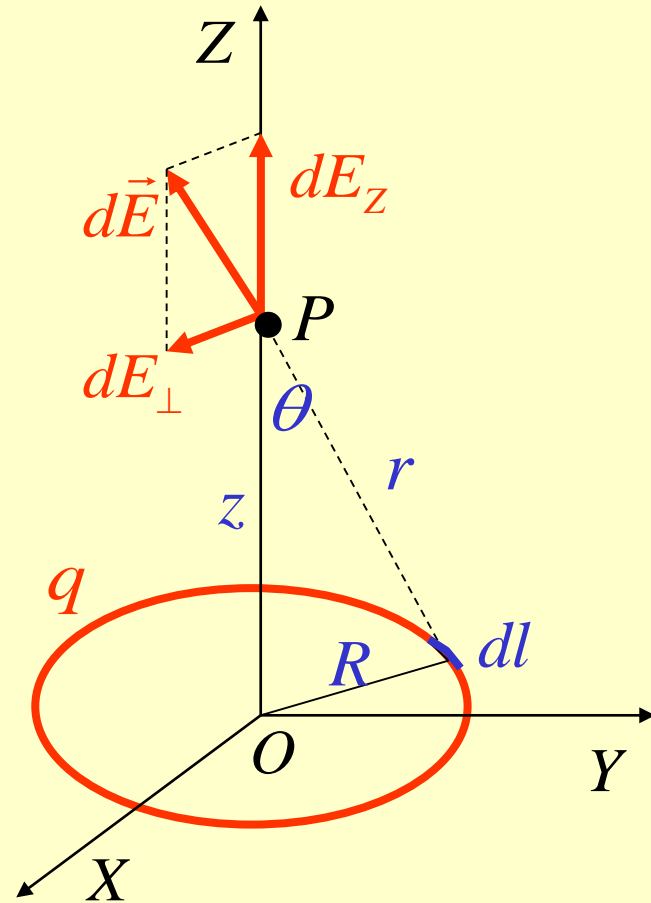


**例9.3:** 一半径为  $R$  的均匀带电细圆环, 电量为  $q$ 。求垂直于环面轴线上的场强分布。

**解:** 电荷元  $dq = \lambda dl = \frac{q}{2\pi R} dl$

对称性: 分量  $dE_{\perp}$  互相抵消,  $\int dE_{\perp} = 0$

$$\begin{aligned} dE_z &= dE \cdot \cos \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \cos \theta \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{2\pi R} \frac{dl}{r^2} \cdot \frac{z}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{zq}{2\pi R r^3} dl \end{aligned}$$



$$E = \int dE_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{zq}{2\pi R r^3} \int dl = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{zq}{r^3} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{zq}{(z^2 + R^2)^{3/2}}$$

(方向沿  $z$  轴)

**例9.3:** 一半径为  $R$  的均匀带电细圆环, 电量为  $q$ 。求垂直于环面轴线上的场强分布。

解:

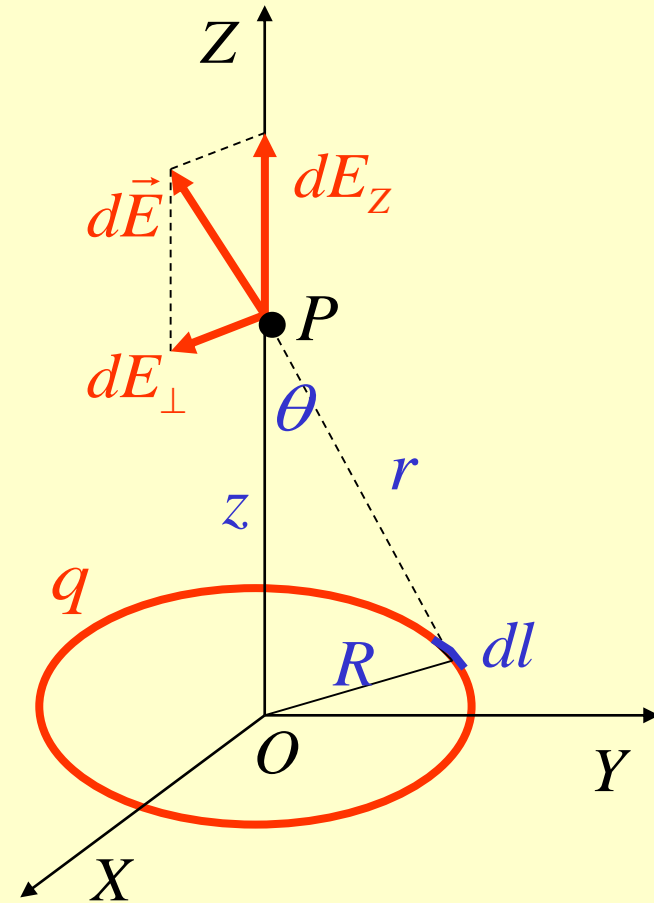
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{zq}{(z^2 + R^2)^{3/2}}$$

【讨论】

① 当  $z = 0$  时,  $E_0 = 0$  ;  
与对称性分析相符

② 当  $z \gg R$  (远场)

$$E \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{z^2} \quad (\text{相当于 } q \text{ 集中在环心处的点电荷})$$





**例 9.4:** 一半径为  $R$  的均匀带电薄圆盘, 电荷面密度为  $\sigma$ , 求圆盘轴线上的场强。

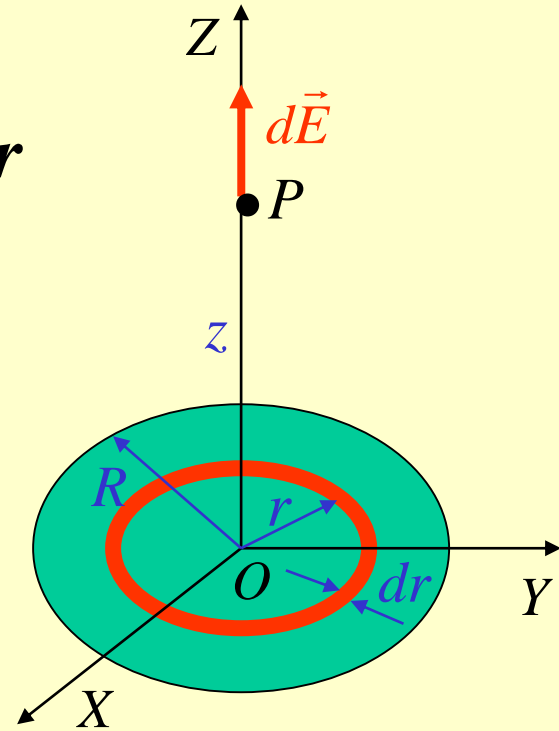
**解:** 考虑  $r \rightarrow r + dr$  的圆环,  $dq = \sigma 2\pi r dr$

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{z dq}{(z^2 + r^2)^{3/2}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{z \sigma 2\pi r dr}{(z^2 + r^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \frac{z dr^2}{(z^2 + r^2)^{3/2}} = \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \frac{d(\frac{r^2}{z^2})}{(1 + \frac{r^2}{z^2})^{3/2}}$$

$$E = \int dE = \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \int_{x=0}^{x=\frac{R^2}{z^2}} \frac{dx}{(1+x)^{3/2}} = \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \frac{-2}{(1+x)^{1/2}} \bigg|_{x=0}^{x=\frac{R^2}{z^2}}$$

$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( 1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{R^2}{z^2}}} \right) \quad (\text{方向沿 } z \text{ 轴})$$



**例 9.4:** 一半径为  $R$  的均匀带电薄圆盘, 电荷面密度为  $\sigma$ , 求圆盘轴线上的场强。

**解:** 
$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left( 1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{R^2}{z^2}}} \right) \quad (\text{方向沿 } z \text{ 轴})$$

### 【讨论】

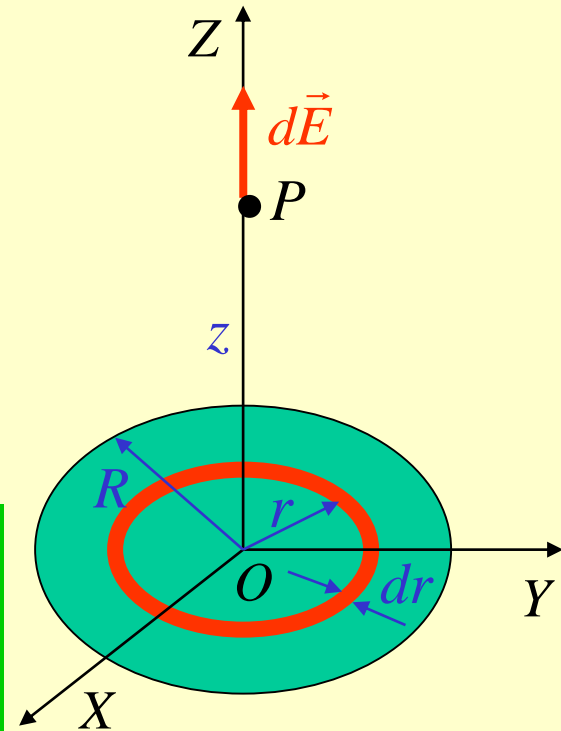
(1)  $z \ll R (z \neq 0)$  或  $R \rightarrow \infty$  (无限大均匀带电平面)

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \quad (\text{均匀电场})$$

(2)  $z \gg R$  (远场)

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left[ 1 - \left( 1 - \frac{1}{2} \frac{R^2}{z^2} + \dots \right) \right] \approx \frac{\sigma R^2}{4\varepsilon_0 z^2} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{q}{z^2} \quad (\text{点电荷的电场})$$

(3) 均匀带电圆盘的中心有一圆孔的情况; 补偿法。



**例 9.5:** 如图所示, 一均匀带电细直线, 长为  $L$ , 带电量为  $q$ , 线外一点  $P$  到直线的垂直距离为  $a$ ,  $P$  与直线两端的连线与直线间的夹角分别为  $\theta_1$  和  $\theta_2$ 。求  $P$  点的场强。

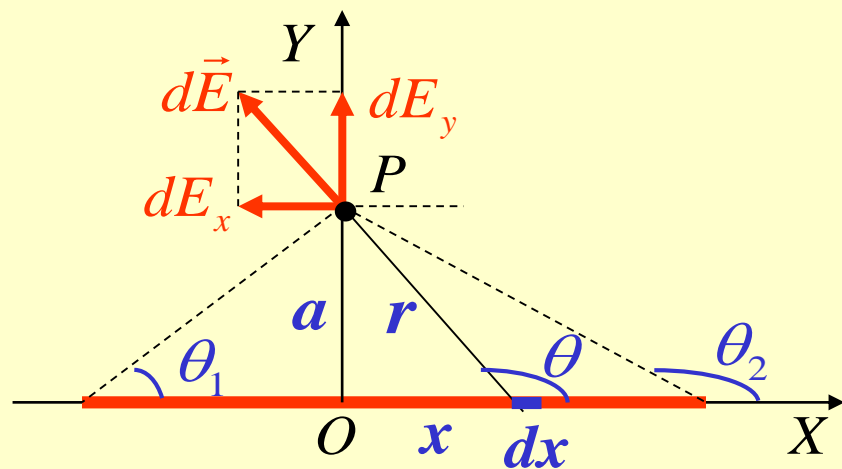
**解:** 电荷元  $dq = \lambda dx$ ,  $\lambda = \frac{q}{l}$

$$\begin{aligned} dE_x &= -dE \cos(\pi - \theta) \\ &= dE \cos \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2} \cos \theta \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} dE_y &= dE \sin(\pi - \theta) \\ &= dE \sin \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2} \sin \theta \end{aligned}$$

$$r^2 = \frac{a^2}{\sin^2(\pi - \theta)} = \frac{a^2}{\sin^2 \theta}$$

$$\therefore dE_x = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda d\theta}{a} \cos \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \cos \theta d\theta, \quad dE_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \sin \theta d\theta$$



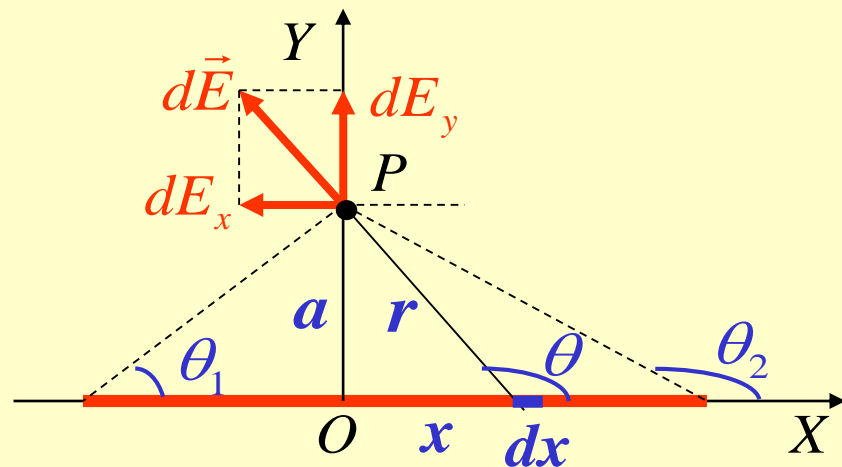
$$x = a \operatorname{ctg} [(\pi - \theta)] = -a \operatorname{ctg} \theta$$

$$dx = -a d(\operatorname{ctg} \theta) = a \frac{1}{\sin^2 \theta} d\theta$$

**例 9.5:** 如图所示, 一均匀带电细直线, 长为  $L$ , 带电量为  $q$ , 线外一点  $P$  到直线的垂直距离为  $a$ ,  $P$  与直线两端的连线与直线间的夹角分别为  $\theta_1$  和  $\theta_2$ 。求  $P$  点的场强。

**解:** 
$$dE_x = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \cos\theta d\theta,$$

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



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

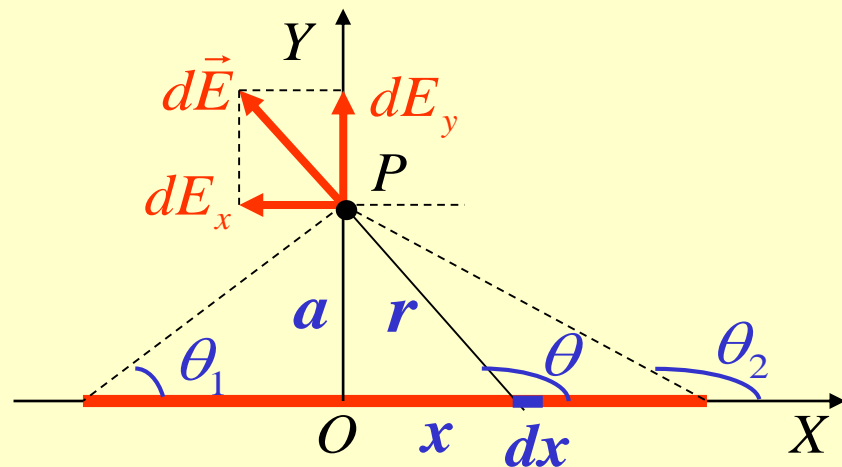
$$E_y = \int dE_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin\theta d\theta = \frac{-\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\cos\theta_2 - \cos\theta_1)$$

$$\vec{E} = E_x \vec{i} + E_y \vec{j}$$

**例 9.5:** 如图所示, 一均匀带电细直线, 长为  $L$ , 带电量为  $q$ , 线外一点  $P$  到直线的垂直距离为  $a$ ,  $P$  与直线两端的连线与直线间的夹角分别为  $\theta_1$  和  $\theta_2$ 。求  $P$  点的场强。

**解:** 
$$E_x = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} (\sin\theta_2 - \sin\theta_1)$$

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



**【讨论】**

无限长带电直线  $\begin{cases} \theta_1 = 0 \\ \theta_2 = \pi \end{cases} \begin{cases} E_x = 0 \\ E_y = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a} \end{cases}$

半无限长带电直线  $\begin{cases} \theta_1 = \frac{\pi}{2} \\ \theta_2 = \pi \end{cases} \begin{cases} E_x = -\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \\ E_y = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \end{cases}$

# 电场强度的计算小结

(1)建立坐标系，选取合适的积分元 ( $dl$ ,  $dS$ , 或  $dV$ ), 表述电荷元  $dq$ 。

(2)计算电荷元  $dq$  所对应的  $d\vec{E}$ , 分析  $d\vec{E}$  的对称性，包括大小和方向。

(3) $d\vec{E}$  的分量积分，选择合适的积分变量，力求积分方便。

(4)结果分析讨论验证，包括大小、方向、量纲和极限等。

作业:

9.6

9.7

9.10

9.15