

## 高斯定理运用技巧:

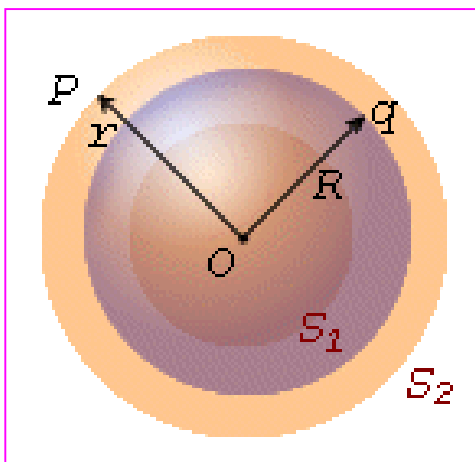
- (1) 根据电荷分布分析电场分布是否有对称性;
- (2) 依电场分布的对称性取合适的高斯面;

高斯面(封闭面)应取在场强相等的曲面上;若场强相等的面不构成闭合面,要另取与场强方向垂直的面与之一一起构成高斯面。

- 球对称——选与带电体同心的球面
- 轴对称——选与带电体同轴圆柱面
- 面对称——选轴与带电平面垂直,两底与平面等距的圆柱面

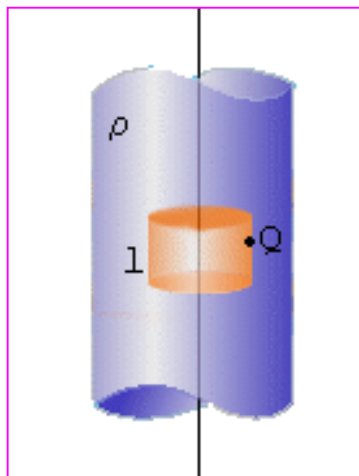
- (3) 由  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{S_{\text{内}}} q_i$  求出场强的大小,说明其方向。

# 常见的具有对称性分布的源电荷有：



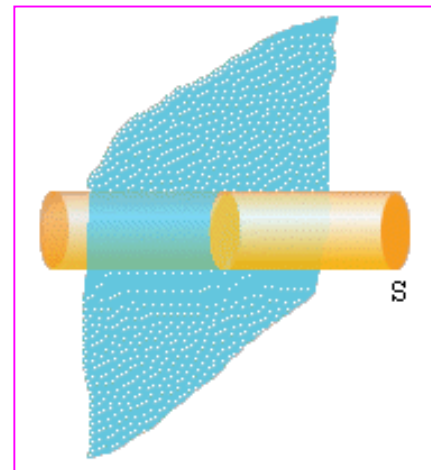
## 球对称分布：

包括均匀带电的球面，球体和多层同心球壳等；



## 轴对称分布：

包括无限长均匀带电的直线，圆柱面，圆柱壳等；



## 无限大平面电荷：

包括无限大的均匀带电平面，平板等。

### 1. 均匀带电球面

$$E = \begin{cases} 0 & r < R \\ \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & r > R \end{cases}$$

### 2. 均匀带电圆柱面

$$E = \begin{cases} 0 & r < R \\ \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} & r > R \end{cases}$$

### 3. 均匀带电无限大平面

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

### 1'. 均匀带电球体

$$E = \begin{cases} \frac{Q r}{4\pi\epsilon_0 R^3} & r < R \\ \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & r > R \end{cases}$$

### 2'. 均匀带电圆柱体

$$E = \begin{cases} \frac{\lambda r}{2\pi\epsilon_0 R^2} & r < R \\ \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} & r > R \end{cases}$$

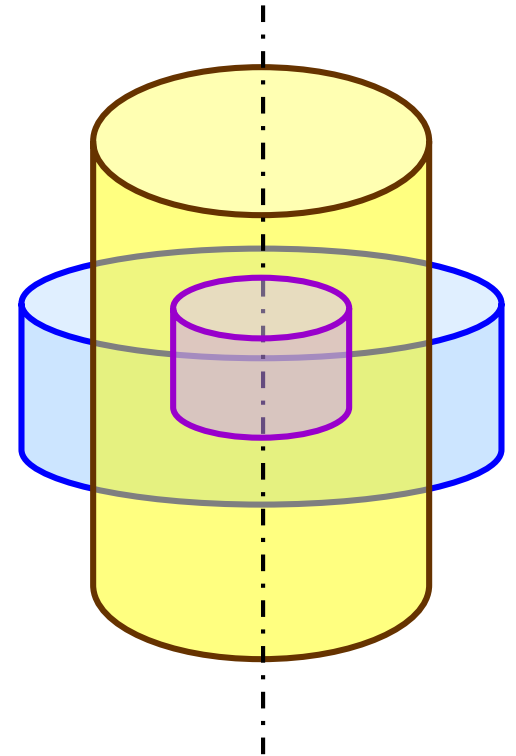
### 4. 均匀带电球体空腔 填补法

求均匀带电圆柱体的场强分布，已知 $R$ ， $\lambda$

$$r < R \quad E 2\pi r l = \frac{\lambda}{\epsilon_0 \pi R^2} \pi r^2 l$$

$$r > R \quad E 2\pi r l = \frac{\lambda l}{\epsilon_0}$$

$$E = \begin{cases} \frac{\lambda r}{2\pi \epsilon_0 R^2} & r < R \\ \frac{\lambda}{2\pi \epsilon_0 r} & r > R \end{cases}$$



$$\rho \pi R^2 l = \lambda l$$

**例：**一点电荷位于边长为  $a$  的立方体的顶角上，  
**求：**通过该立方体表面总的电通量。

**解：**顶角所在的三个面上的通量为零。

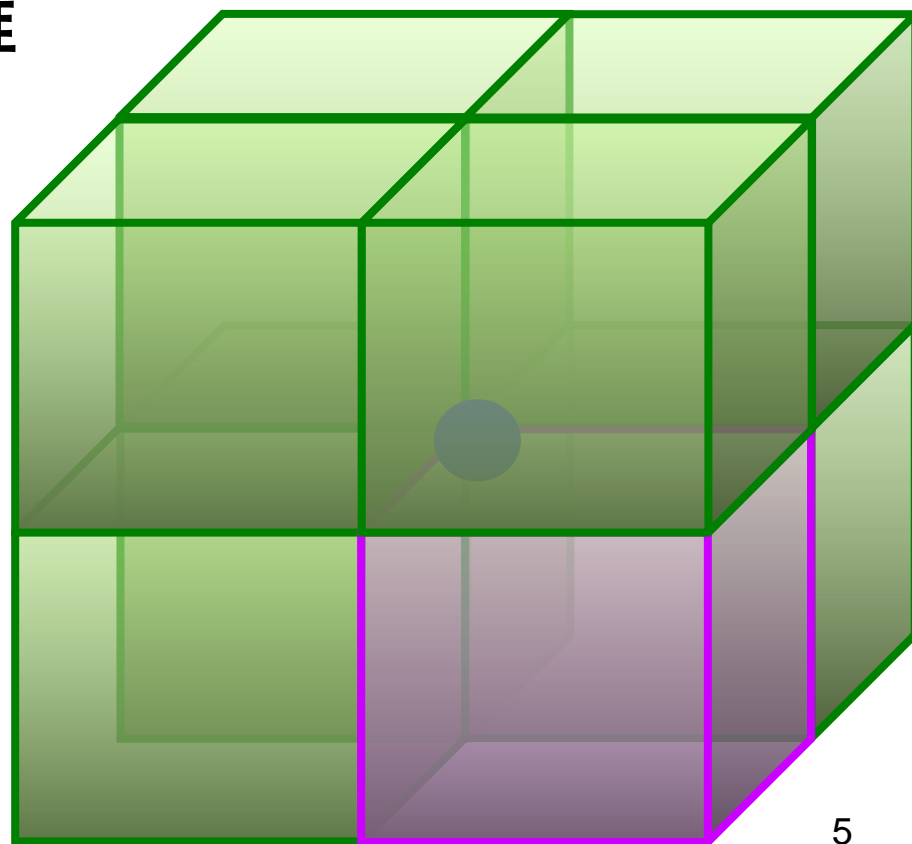
其余三个面上直接计算困难

考虑用 8 个这样的立方体  
将点电荷拥在中心。

其外表面上的电通量为：

$$\Phi'_e = \oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

由对称性：
$$\Phi_e = \frac{3}{24} \frac{q}{\epsilon_0}$$



## 五、静电场的环路定理

### 1. 静电场对带电体的作用力

(1) 一个点电荷 $q$ 处在外电场 $\vec{E}$ 中

$q$ 受到电场力 $\vec{F} = q\vec{E}$  ( $\vec{E}$ 为所在点的场强)

(2) 点电荷系处在外电场 $\vec{E}$ 中

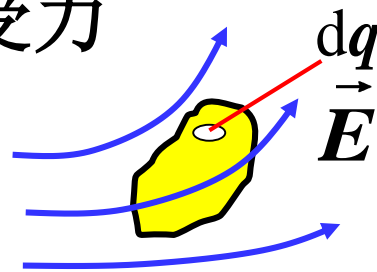
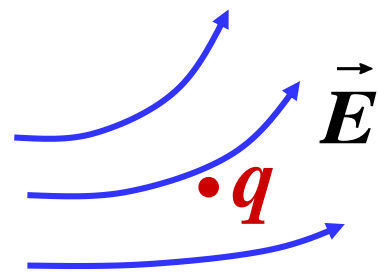
每个点电荷受力:  $\vec{F}_1 = q_1 \vec{E}_1$   $\vec{F}_2 = q_2 \vec{E}_2 \cdots \cdots \vec{F}_k = q_k \vec{E}_k$

点电荷系受的合力:  $\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \cdots + \vec{F}_k = \sum_i q_i \vec{E}_i$

(3) 连续分布的带电体在外电场 $\vec{E}$ 中受力

电荷元 $dq$ 受力:  $d\vec{F} = dq \cdot \vec{E}$

带电体受合力:  $\vec{F} = \int \vec{E} \cdot dq$



## 2. 静电场力的功



$$q \text{ 的场强: } \vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

### (1) 单个点电荷产生的电场中

将电荷 $q_0$ 从 $a$ 点移动到 $b$ 点, 电场力做功  $A=?$

在任意点 $c$ ,  $q_0$ 发生位移  $d\vec{l}$ ,

受电场力  $\vec{F} = q_0 \vec{E}$

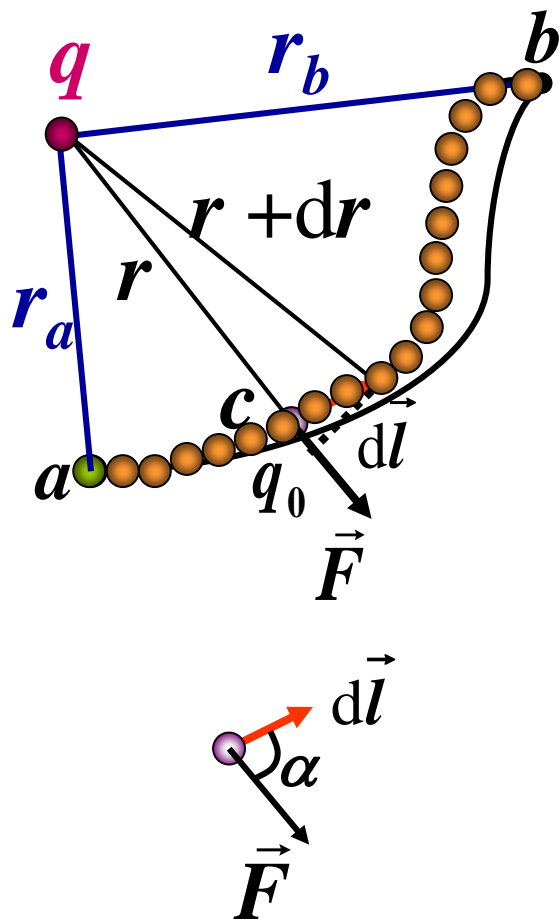
电场力做功为:  $|d\vec{l}| \cos \alpha = dr$

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{l} = F \cdot |d\vec{l}| \cos \alpha = F dr$$

$$A = \int F \cdot dr = \int q_0 E dr$$

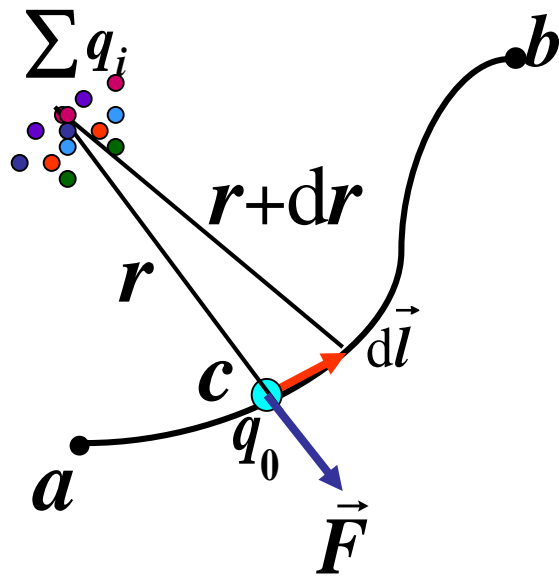
$$= \int_a^b \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_b} \right)$$

电场力做功与路径无关。



## (2) 点电荷系产生的电场中

任意点 $c$ 处的电场为:  $\vec{E} = \sum \vec{E}_i = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \cdots + \vec{E}_k$



将电荷 $q_0$ 从 $a$ 点移动到 $b$ 点电场力做功:

$$\begin{aligned} A &= \int \vec{F} \cdot d\vec{l} = \int q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= q_0 \int (\vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \cdots + \vec{E}_k) \cdot d\vec{l} \\ &= q_0 \int \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} + q_0 \int \vec{E}_2 \cdot d\vec{l} + \cdots + q_0 \int \vec{E}_k \cdot d\vec{l} \end{aligned}$$

每一项都与路径无关

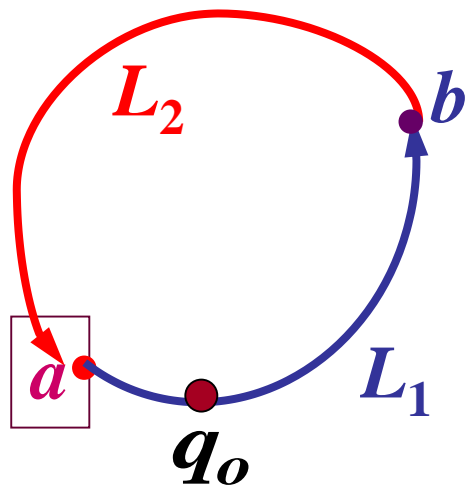
## (3) 连续带电体的电场: 一系列点电荷系的电场叠加

**结论:** 电场力做功与路径无关, 电场力是保守力, 静电场是保守力场。



### 3. 环路定理

在任意电场中, 将 $q_0$ 从 $a$   $\xrightarrow[\text{经 } L_2]{\text{经 } L_1}$   $b$  电场力做功:



$$\begin{aligned} A &= \oint_L q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= \int_{L_1}^b q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} + \int_{L_2}^a q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= \int_{L_1}^b q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} - \int_{L_2}^b q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &\because \int_{L_1}^b q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{L_2}^b q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &\therefore A = \oint_L q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 \end{aligned}$$

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 \text{ —— 静电场的环路定理}$$

即: 沿闭合路径移动单位正电荷, 电场力做功为零。

若一矢量场的任意环路积分始终为零，  
则称该矢量场为**无旋场**。

静电场两个**基本性质**：

$$\left\{ \begin{array}{ll} \text{高斯定理: } \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{S_{\text{内}}} q_i & \text{有源场} \\ \text{环路定理: } \oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 & \text{无旋场} \end{array} \right.$$

环路定理可说明静电场中电场线的性质：



(3) 电场线不会形成闭合曲线。

## 六、电势差和电势

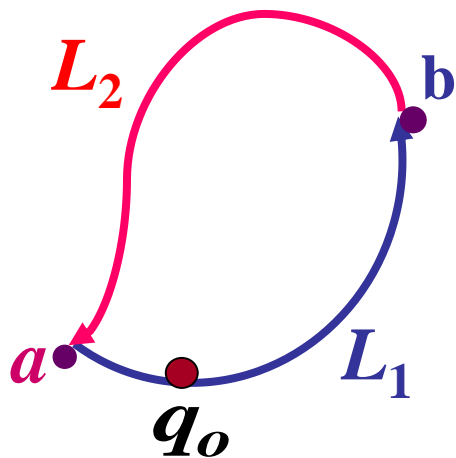
由刚才的讨论可知：

$$\int_{L_1}^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{L_2}^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$



$a$ 、 $b$ 两点存在某个固定的差别。

是什么样的差别？**电势差**。



**定义：**  $a$ 、 $b$ 两点的电势分别为  $V_a$ 、 $V_b$ ，


则两点间的电势差为  $V_a - V_b = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$

即：  $a$ 、 $b$ 两点的电势差 =

将单位正电荷  
从  $a \rightarrow b$  电场力做的功

**定义：** 电场中任意点 $P$ 的电势：

$$V_P = \int_P^b \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad (\text{若 } V_b = 0)$$


$$V_a - V_b = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

单位：伏特 记为V或J/C

**注意：**

1° 电场中某点的“V”由场源电荷及场点位置决定，与 $q_0$ 无关。

2° 电势是标量，有正、负。

3° 电势是相对量，是相对于 $V=0$ 处而言。  
原则上可选电场中任意一点的电势为零。

**一般地：**

理论上，电荷分布在**有限**空间，取无穷远为 $V=0$ 点。

电荷分布在**无限**空间，取有限远点为 $V=0$ 点。

工程上，通常选大地或设备外壳为 $V=0$ 点。

根据定义，若已知电势分布 **$V$** ，则可求移动电荷 **$q$** 时，电场力做的功：



$$V_a - V_b = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$A = q \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = q(V_a - V_b)$$

**例：**在示波器、电视机、计算机显示器中，均有电子在电场中被加速而获得动能的情况。已知电子在1000V的电压中加速，求电子获得的速度。

**解：**电场力做功  $A = (-e) \cdot (V_- - V_+) = -1.6 \times 10^{-19} \times (-1000)$

由动能定理： $\Delta E_k = A = 1.6 \times 10^{-16} \text{ J}$

$$v_0 = 0 \quad \frac{1}{2}mv^2 = 1.6 \times 10^{-16} \text{ J}$$


$$v = 1.87 \times 10^7 \text{ m/s}$$

若电子经过  $\Delta V = 1 \text{ V}$  的电场：

$$\Delta E_k = A = (-e) \cdot (V_- - V_+) = 1.6 \times 10^{-19} \text{ J} = 1 \text{ eV}$$

$$v = 5.93 \times 10^5 \text{ m/s}$$

## 2. 电势的计算


$$V_P = \int_P^{V=0} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

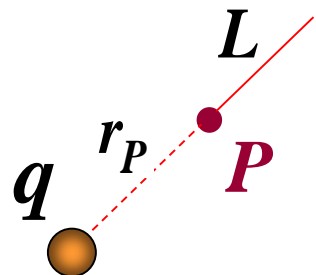
### 1) 用定义法求 $V$

**例：**点电荷 $q$ 电场中任意一点 $P$ 的电势 $V=?$

**解：**设  $r \rightarrow \infty$   $V = 0$

已知 $q$ 的电场： $\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$

则 $P$ 点的电势为：

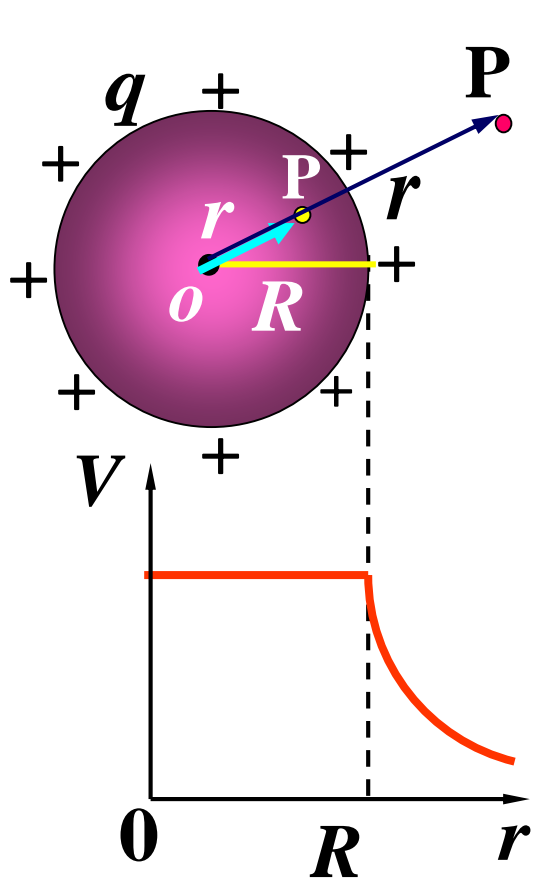


$$\begin{aligned} V_P &= \int_P^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_P^{\infty} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r \cdot d\vec{r} \\ &= \int_{r_P}^{\infty} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_P} \end{aligned}$$

$\left\{ \begin{array}{l} q > 0 \text{ 时, } V_P \text{ 为正, } r \uparrow V \downarrow, r_{\infty} \text{ 处 } V_{\infty} = 0 \text{ 最小} \\ q < 0 \text{ 时, } V_P \text{ 为负, } r \uparrow V \uparrow, r_{\infty} \text{ 处 } V_{\infty} = 0 \text{ 最大} \end{array} \right.$

**例:** 计算均匀带电球面的电场中任一点P的电势。

**解:** 用定义法, 选  $V_{\infty} = 0$ ,  $r \geq R$  处



$$V_P = \int_P^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_{r_P}^{\infty} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$r \leq R$  处

$$V_P = \int_P^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_r^R \vec{E}_1 \cdot d\vec{r} + \int_R^{\infty} \vec{E}_2 \cdot d\vec{r}$$

$$= \int_R^{\infty} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

$$r = R \text{ 处 } V_R = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

$E = 0$  的区域 “ $V$ ” 不见得为零。

$$\vec{E} \cdot d\vec{r} = |\vec{E}| |d\vec{r}| \cos \pi = -E |d\vec{r}| = -E(-dr) = E dr$$

**例：**求半径为 $R$ ，电荷体密度为 $\rho$ 的无限长均匀带电圆柱体的电势分布？

**解：**由高斯定理求得各处的电场

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{柱外 } r \geq R \quad E = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r} \\ \text{柱内 } r < R \quad E = \frac{\rho r}{2\epsilon_0} \end{array} \right.$$

若令 $V_\infty = 0$  则：

$$r \geq R \quad V_P = \int_P^\infty \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_{r_P}^\infty \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r} dr = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0} \ln \frac{\infty}{r_P}$$

无意义

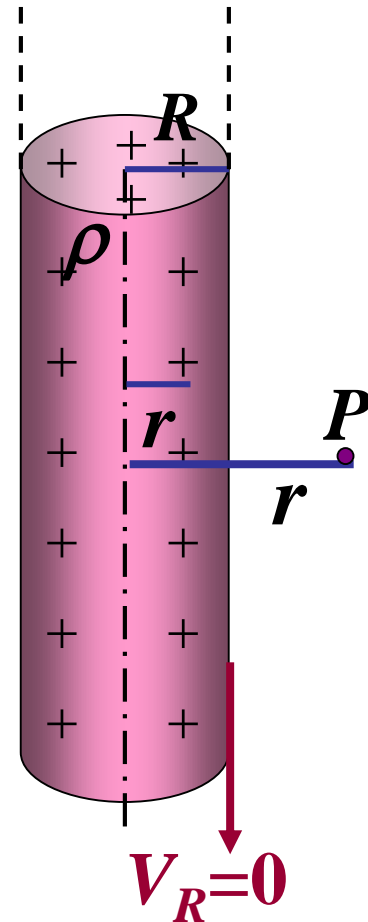
$\infty$

令柱面处 $V_R = 0$ ，则：

$$r > R \quad V = \int_r^R \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r} dr = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0} \ln \frac{R}{r} < 0$$


$$r < R \quad V = \int_r^R \frac{\rho r}{2\epsilon_0} dr = \frac{\rho}{4\epsilon_0} (R^2 - r^2) > 0$$

$$r = 0 \text{ 处, } V = V_{\max} = \frac{\rho}{2\epsilon_0} R^2$$



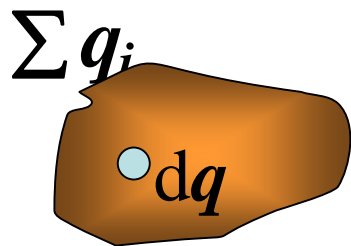


## 2) 用叠加法求V


$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

### a. 点电荷系场中的电势:

在点电荷系 $q_1, q_2 \cdots q_k$  的电场中,  
任意点P处的电势:



$$\begin{aligned} V_P &= \int_P^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_P^\infty (\vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \cdots + \vec{E}_k) \cdot d\vec{l} \\ &= \int_P^\infty \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} + \int_P^\infty \vec{E}_2 \cdot d\vec{l} + \cdots + \int_P^\infty \vec{E}_k \cdot d\vec{l} \\ &= V_1 + V_2 + \cdots + V_k \\ &= \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r_1} + \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 r_2} + \cdots + \frac{q_k}{4\pi\epsilon_0 r_k} \end{aligned}$$

$$V_P = \sum_i V_i = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i} \longrightarrow \text{电势叠加原理}$$

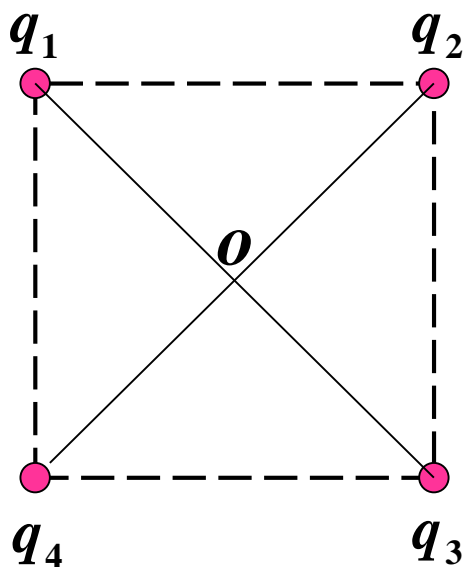
### b. 任意带电体场中的电势:

$$V_P = \int_q \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$$

**例：**点电荷 $q_1=q_2=q_3=q_4=4\times 10^{-9}\text{C}$ ,放置在一正方形的四个顶角上，各顶角距中心5cm.

求：(1)中心 $o$ 点的电位，

(2)将 $q_0=1\times 10^{-9}\text{C}$ 从无穷远移到 $o$ 点,电场力做的功。



(1)各点电荷在 $o$ 点处的电位

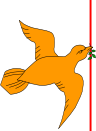
$$V_1 = V_2 = V_3 = V_4 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$$\therefore V_o = 4V_1 = \frac{q}{\pi\epsilon_0 r} = 28.8 \times 10^{-2} \text{V}$$

(2)由定义：

将电荷 $q_0$ 从无穷远移到 $o$ 点，  
电场力做的功为：

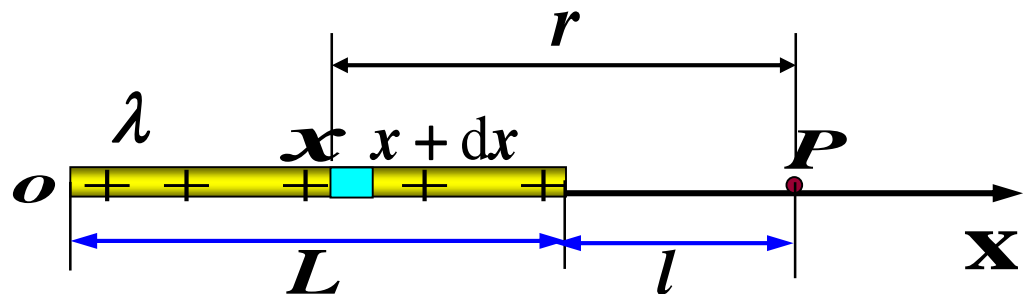
$$\begin{aligned} A &= \int_{\infty}^o q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} = -q_0 \int_o^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -q_0 V_o \\ &= -28.8 \times 10^{-11} \text{ J} \end{aligned}$$


$$V_P = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i}$$

**例：**长为 $L$  的均匀带电导线, 电荷线密度为 $+\lambda$ .

求：延长线上任意一点  $P$  的电势。

**解：** 用叠加法



取电荷元:  $dq = \lambda dx$

$$dV = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0(L + l - x)}$$

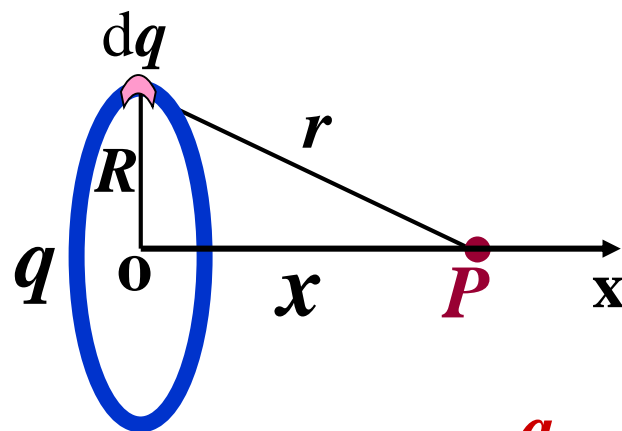
$P$  的电势:

$$V_P = \int dV = \int_0^L \frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0(L + l - x)}$$
$$= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \ln \frac{L + l}{l}$$

**例：**求一均匀带电圆环轴线上任意点 $P$ 的电势。

**解：**用叠加法，取电荷元 $dq$ ，  
其在 $P$ 点产生的电势为：

$$dV_P = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$$



所有电荷在 $P$ 产生的电势：

$$V_P = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r} = \int \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + x^2}}$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + x^2}}$$

( $x$ 足够大时相当于点电荷产生的电势)

$$V_P = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + x^2}} \quad (\text{环})$$

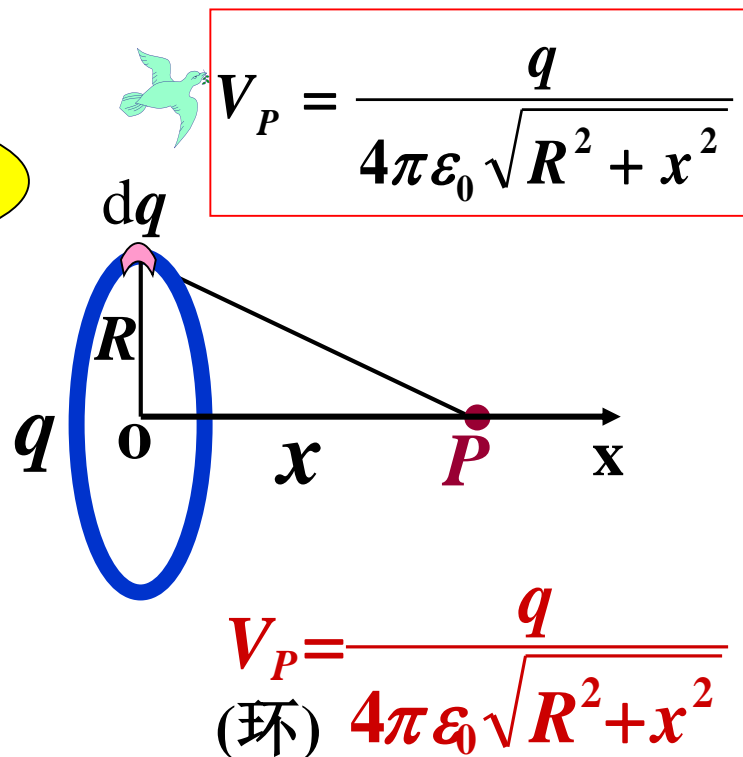
**若是一均匀带电圆盘呢？**

若是一均匀带电圆盘

$$dq = \sigma 2\pi r dr$$

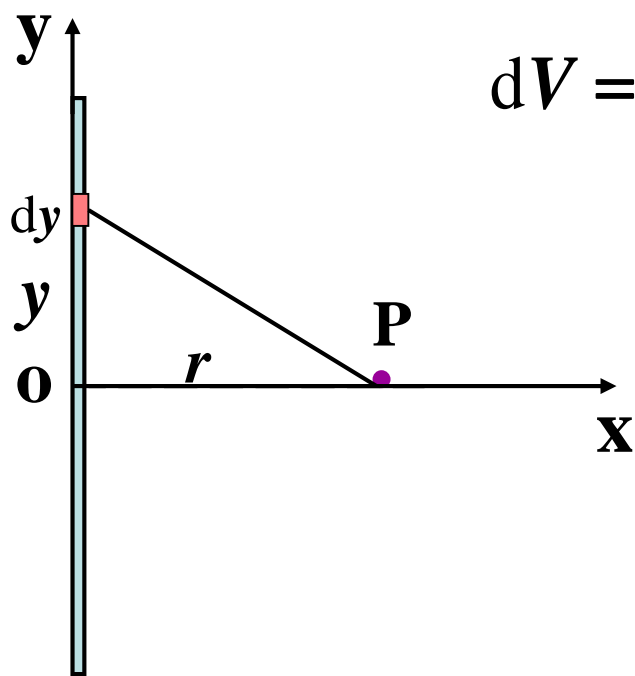
$$dV = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0\sqrt{r^2 + x^2}}$$

$$V = \int dV = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( \sqrt{R^2 + x^2} - x \right)$$



**例：**无限长均匀带电细线的电荷线密度为 $\lambda$ ，求离细线垂直距离为 $r$ 处的电势 $V$ 。

**解：**用叠加法。取电荷元 $dq = \lambda dy$



$$dV = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0\sqrt{r^2 + y^2}} = \frac{\lambda dy}{4\pi\epsilon_0\sqrt{r^2 + y^2}}$$


$$V = \int_{-\infty}^{+\infty} dV = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\lambda dy}{4\pi\epsilon_0\sqrt{r^2 + y^2}}$$

$$= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \log(y + \sqrt{y^2 + r^2}) \Big|_{-\infty}^{+\infty} \quad \text{发散!}$$

**原因是什么？**

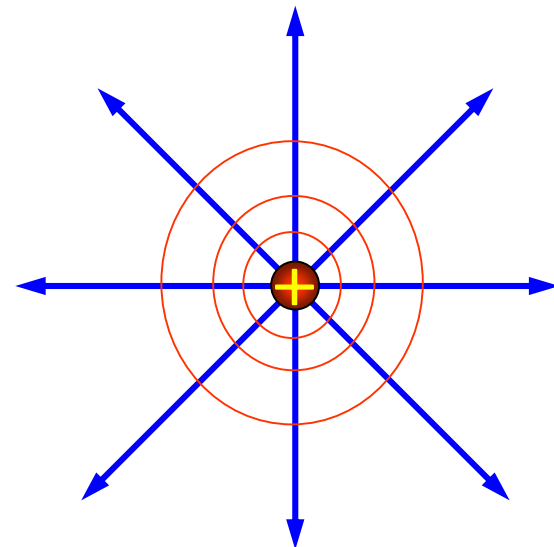
### 3. 等势面

电场中所有电势相等的点构成的曲面称为**等势面**（实验可测定）。


$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

等势面与电场分布的关系：

- (1) 电场线与等势面处处正交；
- (2) 电场线指向电势降低的方向；
- (3) 当相邻等势面电势差相等时，  
等势面密处的场强大，疏处的场强小。
- (4) 在同一等势面上移动电荷，电场力不做功。



$$A_{ab} = q(V_a - V_b)$$

**作业： 6 —T9、 T10、 T11、 T12 、 T13**

**本次课重点：**

- 1.静电场的环路定理**
- 2.电势的概念**
- 3.电势以及基于电势计算电场**