# 第三节 高斯定理

一、电场线

二、电通量

三、例题

四、高斯定理

### 一、电场线

定量研究电场:对给定场源电荷求出其分布函数  $E(\vec{r})$ 定性描述电场整体分布: 电场线方法

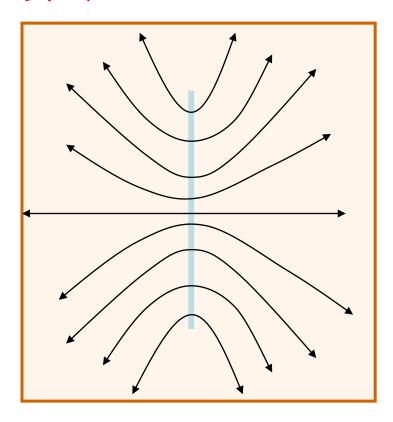
 $oldsymbol{\mathcal{L}}$  其上每点切向:该点 $oldsymbol{\mathcal{L}}$ 方向

场 通过垂直产的单位面积的条数等于场强的大小线 即: 其疏密与场强的大小成正比

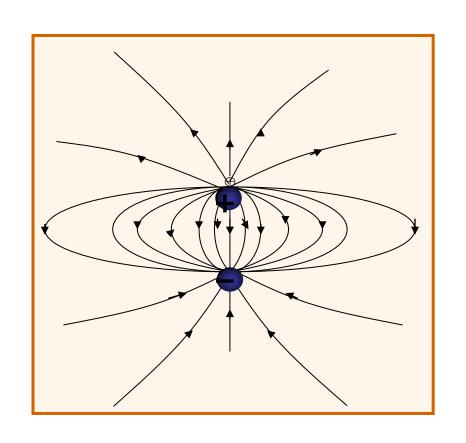
"在法拉第的许多贡献中,最伟大的一个就是力线的概 念了。借助于它可以把电场和磁场的许多性质最简单而又 极富启发性的表示出来。"

-- W. Thomson

### 实例:



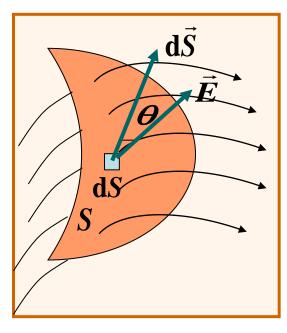
均匀带电直 导线的电场线



电偶极子的电场线

## 二、电通量 $\phi_e$

定义:通过电场中某一给定面的电场线的总条数。



面积元矢量:  $d\vec{S} = dS \vec{n}$ 

#### 微元分析法:

以平代曲:dS为平面

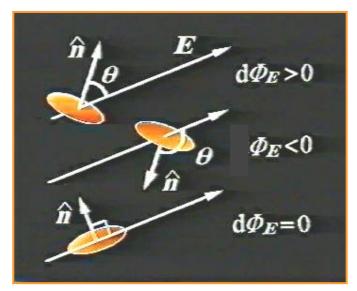
以不变代变:面积元范围内 $\vec{E}$ 视为均匀

1. 通过面元的电通量:

 $\mathbf{d}\phi_e =$ 通过 $\mathbf{d}S$ 的电场线条数=通过 $\mathbf{d}S_\perp$ 的电场线条数 =通过垂直 $\vec{E}$ 的单位面积的电场线条数  $\times \mathbf{d}S_\perp = E\mathbf{d}S_\perp$   $\therefore \mathbf{d}\phi_e = E\mathbf{d}S_\perp = E(\mathbf{d}S\cos\theta) = \vec{E}\cdot\mathbf{d}\vec{S}$ 

二、电通量

## 通过面元的电通量: $d\phi_{e} = E(dS\cos\theta) = \vec{E} \cdot d\vec{S}$



# 2. 通过曲面S的电通量

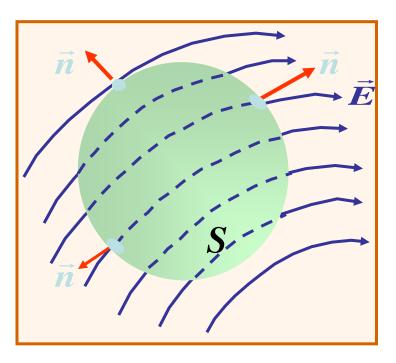
$$egin{aligned} egin{aligned} eta > rac{\pi}{2} & \mathrm{d}\phi_e < 0 \ eta < rac{\pi}{2} & \mathrm{d}\phi_e > 0 \ eta = rac{\pi}{2} & \mathrm{d}\phi_e = 0 \end{aligned}$$

$$\phi_e = \int_{S} \mathbf{d}\phi_e = \int_{S} \vec{E} \cdot \mathbf{d}\vec{S}$$

特例: 若S为平面,  $\vec{E}$ 为均匀电场则:

$$\phi_e = \int_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_s E \cos \theta dS = ES \cos \theta$$
  
其中:  $\theta \rightarrow \vec{E} = \vec{S} = \vec{E} = \vec{E}$ 





#### 3.通过封闭曲面的电通量

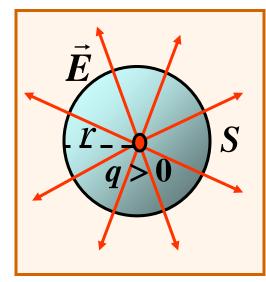
$$\phi_e = \oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

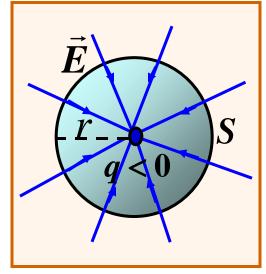
规定:封闭曲面外法向为正穿入的电场线  $\phi_e < 0$  穿出的电场线  $\phi_e > 0$ 

#### 三、例题

例1(P<sub>196</sub>例1):真空中有点电荷q, 求下列情况下穿过 曲面的电通量:1) 曲面为以电荷为中心的球面; 2) 曲面 为包围电荷的任意封闭曲面; 3) 曲面为不包围电荷的任 意封闭曲面。

#### 解:1) 曲面为以电荷为中心的球面





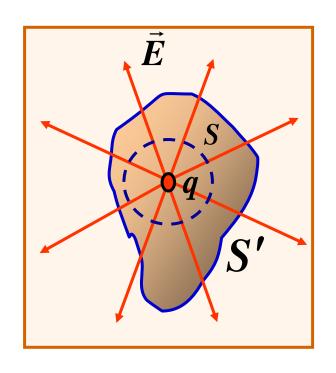
$$q > 0$$
 :  $\phi_e > 0$ 

$$q<0 \quad : \quad \phi_e<0$$

$$\phi_{e} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint \frac{q\vec{r} \cdot d\vec{S}}{4\pi\varepsilon_{0}r^{3}} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}r^{2}} \oint dS = \frac{q}{\varepsilon_{0}} \quad \begin{array}{c} 5 & r \\ \text{£} \end{array}$$

单个点电荷场中,由 +q 发出的电场线延伸到 $\infty$ ,由  $\infty$  而来的电场线到 -q 终止。在无电荷处,电场线不终止、不增加。

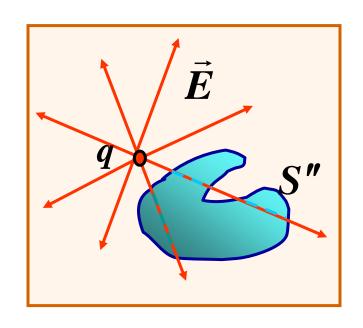
#### 2) 曲面为包围电荷的任意封闭曲面



$$\phi_{es'} = \phi_{es} = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

$$\begin{cases} q > 0 : \phi_e > 0 \\ q < 0 : \phi_e < 0 \end{cases}$$

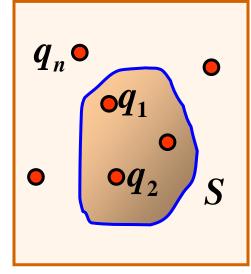
## 3) 曲面为不包围电荷的任意封闭曲面



$$\phi_{es''}=0$$

结论: 
$$\phi_e = \oint_{\mathcal{S}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \begin{cases} q/\varepsilon_0 & (q \in S \text{ ph}) \\ 0 & (q \in S \text{ ph}) \end{cases}$$

例2( $P_{107}$ 例2):空间有点电荷系  $q_1,q_2 \dots q_n$  求穿过 空间任意封闭曲面S的电通量。



解: 曲面上各点处电场强度:

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \dots + \vec{E}_n$$
  
包括S内、S外,所有电荷的贡献。

穿过S的电通量:

$$\begin{aligned} \phi_e &= \oint_{\mathcal{S}} \vec{E} \cdot \mathbf{d} \vec{S} = \oint \vec{E}_1 \cdot \mathbf{d} \vec{S} + \oint \vec{E}_2 \cdot \mathbf{d} \vec{S} + \dots + \oint \vec{E}_n \cdot \mathbf{d} \vec{S} \\ &= \phi_{e1} + \phi_{e2} + \dots + \phi_{en} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum q_{\text{ph}} \\ & \text{只有S内的电荷对穿过S的电通量有贡献} \end{aligned}$$

#### 四、高斯定理

静电场中,通过任意封闭曲面(高斯面)的电通量等于该封闭曲面所包围的电量代数和的  $1/\varepsilon_0$  倍:

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_{q_{p_1}} q_{p_2}$$

## 关于高斯定理的讨论:

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_{q_{p_1}} q_{p_2}$$

#### 1. 式中各项的含义

S:高斯面,封闭曲面

 $\vec{E}$ : S上各点的电场强度,S内外所有电荷均有贡献。

 $\varepsilon_0$ :真空电容率

 $\sum q_{\mathsf{h}}: S$ 内的净电荷

 $\phi_{es}$ :通过S的电通量,只有S内电荷有贡献。

关于高斯定理的讨论:

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_{q_{p_1}} q_{p_2}$$

- 2. 揭示了静电场中"场"和"源"的关系
  - +q:发出  $q/arepsilon_0$  条电场线。
  - -q: 吸收 $q/arepsilon_0$  条电场线。

静电场的电场线是有头有尾的:

+q是电场线的"源头"; -q是电场线的"尾闾"。

关于高斯定理的讨论: 
$$\oint_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_q q_{\text{Pl}}$$

- 3. 反映了库仑定律的平方反比关系
- 4. 利用高斯定理可方便求解具有某些对称分布的静电场 成立条件:静电场

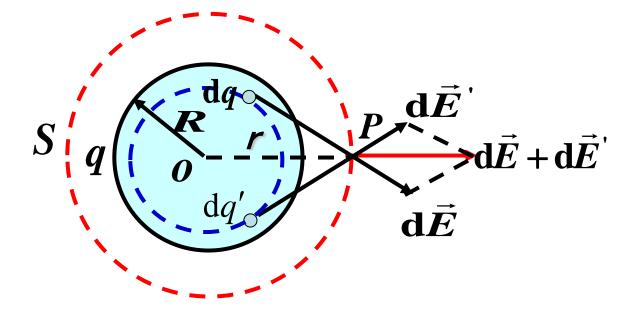
求解条件: 电场分布具有某些对称性, 这样才能找到 恰当的高斯面,使 $\int \vec{E} \cdot d\vec{S}$  中的  $\vec{E}$  能够以标量形式 提到积分号外,从而简便地求出产分布。

#### 五、高斯定理的应用

例1( $P_{199}$ 例4):求均匀带电球体(q、R)的电场分布。

### 解:

对称性分析



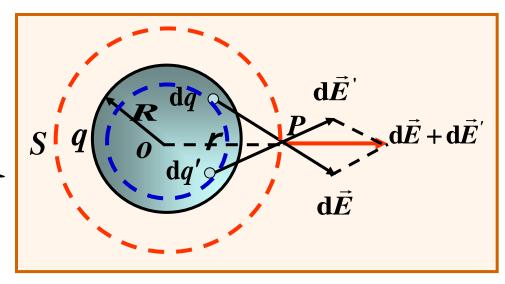
以O为中心,r 为半径的球面S上各点(包括场点P点):

 $\int \vec{E}$  大小:相等  $\vec{E}$  方向:沿径向

彼此等价

确定高斯面:

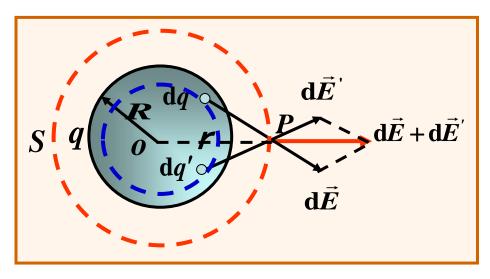
以半径 r 的同心球面S为高斯面



通过 S 的电通量:  $\int_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{S} E \cos 0^{\circ} dS = E \cdot 4\pi r^{2}$ 

由高斯定理: 
$$\int_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = E \cdot 4\pi r^{2} = \frac{1}{\varepsilon_{0}} \sum q_{\text{h}}$$

$$E = (\sum q_{\rm ph})/(4\pi\varepsilon_0 r^2)$$



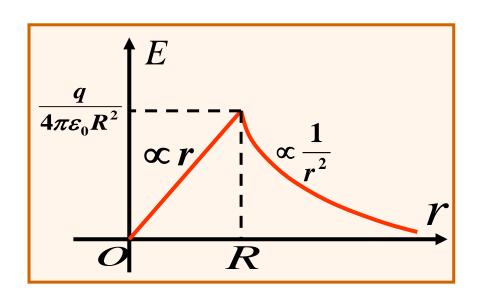
$$E = (\sum q_{\rm pl}) / (4\pi \varepsilon_0 r^2)$$

$$r \ge R$$
: 
$$\sum q_{\bowtie} = q \qquad E_{\bowtie} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2}$$

$$r \le R: \quad \sum q_{P_{1}} = \frac{q}{\frac{4}{3}\pi R^{3}} \cdot \frac{4}{3}\pi r^{3} \quad E_{P_{2}} = \frac{qr}{4\pi\varepsilon_{0}R^{3}}$$

即:

$$ec{E} = \left\{ egin{array}{ll} rac{qec{r}}{4\piarepsilon_0 R^3} & (r \leq R) & 球体内区域 $E \propto r \\ rac{qec{r}}{4\piarepsilon_0 r^3} & (r \geq R) & 球体外区域~电量集 \\ rac{4\piarepsilon_0 r^3}{4\piarepsilon_0 r^3} & ext{ $r$} 
ight.$$$



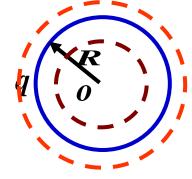
五、高斯定理的应用

#### 讨论:

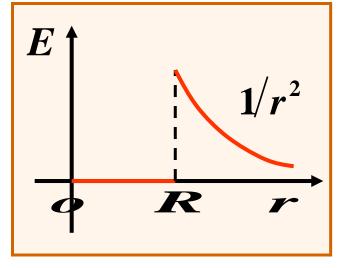
1. 求均匀带电球面(R,q)的电场分布,并画出

 $E \sim r$  曲线.

高斯面: 半径 r 的同心球面

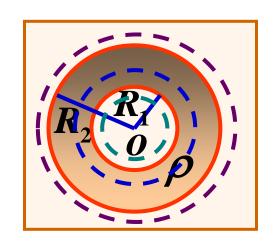


$$\vec{E} = \begin{cases} 0 & (r < R) \\ \frac{q\vec{r}}{4\pi\varepsilon_0 r^3} & (r > R) \end{cases}$$



作笔记,记住!

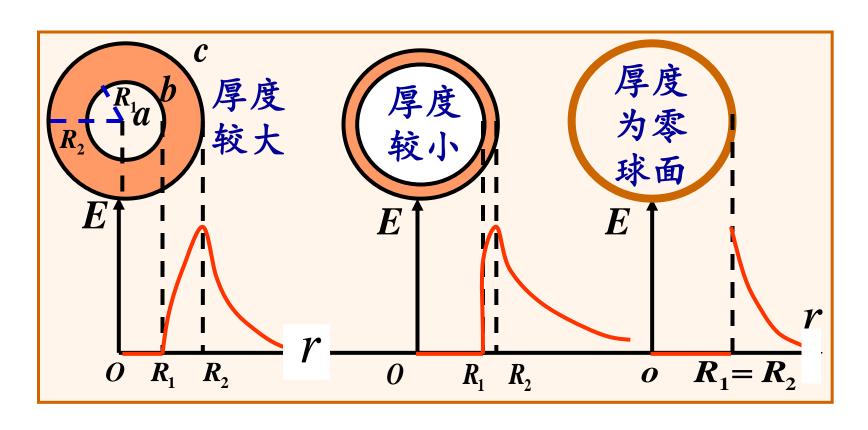
#### 2. 如何理解带电球面r = R 处E 值突变?



计算带电球层  $(R_1, R_2, \rho)$  的电场分布

以半径为r的同心球面S为高斯面

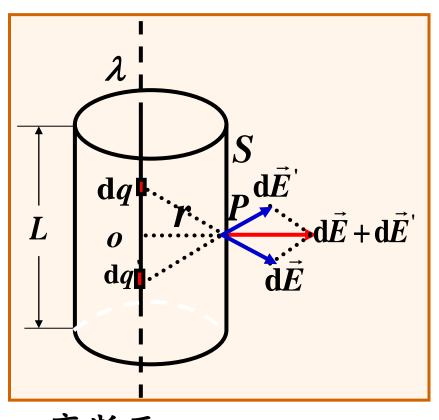
$$E = \begin{cases} \frac{\rho}{3\varepsilon_0} (r - \frac{R_1^3}{r^2}) & (R_1 \le r \le R_2) \\ \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\varepsilon_0 r^2} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} & (r \ge R_2) \end{cases}$$



带电面上场强 E突变是采用面模型的结果,实际问题中计算带电层内及其附近的准确场强时,应放弃面模型而还其体密度分布的本来面目.

五、高斯定理的应用

## 例2(P200例5):求无限长均匀带电直线(A)的电场



解:对称性分析

以带电直线为轴的圆柱面上各点:

[ **E**大小: 相等

 $\vec{E}$ 方向: 过且垂直

于带电直线

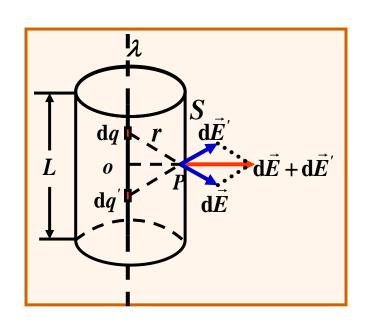
高斯面:

取长L的同轴圆柱面,加上底、下底构成高斯面S

五、高斯定理的应用

彼

此等价

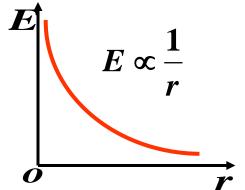


#### 通过S的电通量:

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\mp} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\#} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= \int_{\pm} E \cos \frac{\pi}{2} dS + \int_{\mp} E \cos \frac{\pi}{2} dS + \int_{\#} E \cos 0^{\circ} dS$$

$$= E \cdot 2\pi L$$

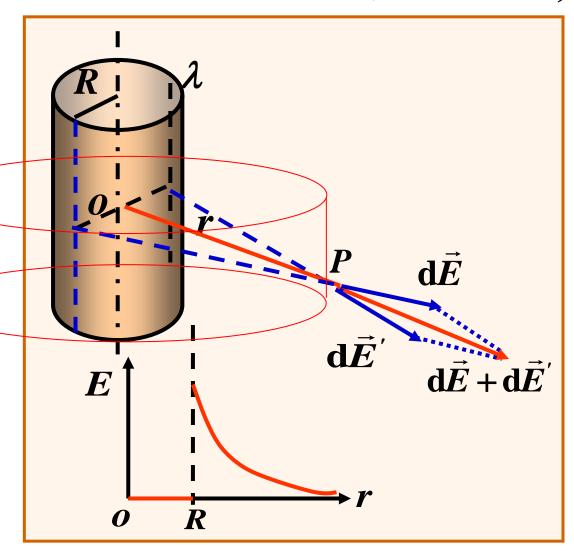


由高斯定理:
$$E \cdot 2\pi r L = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum q_{\text{H}} = \frac{\lambda L}{\varepsilon_0}$$

$$\therefore E = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0 r}$$

方向:过且垂直于带电直线,指向由λ的符号决定。

## 讨论:1. 无限长均匀带电柱面(R, $\lambda$ )的电场分布



对称性分析:视 为无限长均匀带 电直线的集合。

选高斯面:同轴 圆柱面

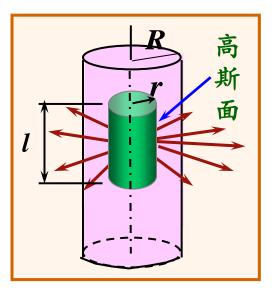
由高斯定理计算,得:

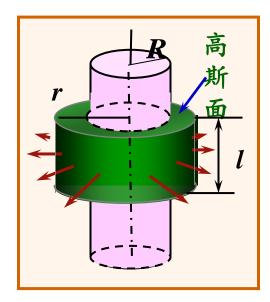
$$r < R$$
:
 $E = 0$ 
 $r > R$ :
 $E = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0 r}$ 

五、高斯定理的应用

2. 求无限长、均匀带电柱体的电场分布时,高斯面如何选取?

高斯面:同轴圆柱面

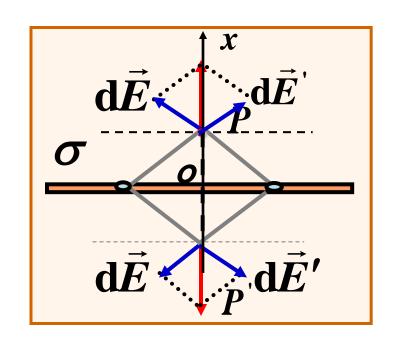




3. 当带电直线, 柱面, 柱体不能视为无限长时, 能否用高斯定理求电场分布? 不能! 如果不能, 是否意味着高斯定理失效?不是!

## 例3:求无限大均匀带电平面的电场(电荷面密度 $\sigma$ )

解:对称性分析:视为无限长均匀带电直线的集合



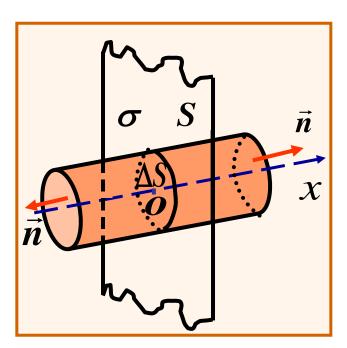
离带电平面距离相等的各场点:

**Ē** 大小:相等

 $\vec{E}$  方向:垂直于带电平面

彼此等价

高斯面: 两底面与带电平面平行、离带电平面距离相等, 轴线与带电平面垂直的柱面。



通过S的电通量:

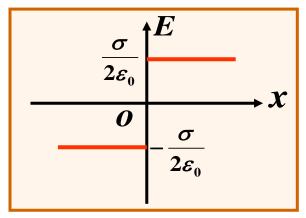
$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\emptyset} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= \int_{\pm} E \cos 0^{\circ} dS + \int_{\pm} E \cos 0^{\circ} dS + \int_{\emptyset} E \cos \frac{\pi}{2} dS$$

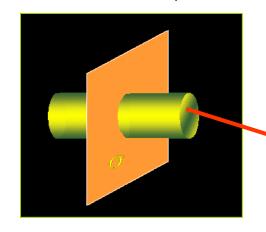
$$= E \cdot 2\Delta S$$

由高斯定理: 
$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = E \cdot 2\Delta S = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum q_{\text{Pl}} = \frac{\sigma \Delta S}{\varepsilon_0}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$
 方向: 垂直于带电平面, 其指向由 $\sigma$  的符号决定。



讨论: 1. 本题是否还有其它构成高斯面的方法?



底面与带电平面平行、轴线与带电平面垂直的柱面均可(不一定为圆柱面)。

可以为任意形状

2. 带电平面上电场强度突变的原因? 采用面模型, 未计带电平面的厚度。

例4(P2369.15): 求半导体PN结阻挡层内外的电场。

已知: PN结阻挡层内电荷体密度分布

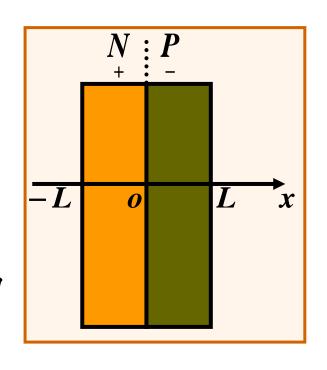
$$\rho(x) = \begin{cases} 0 & (x > L, x < -L) \\ -ax & (-L \le x \le L) \end{cases}$$

求: 电场分布

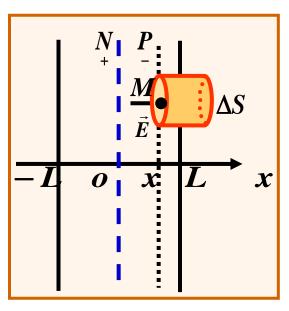
解:对称性分析

虽然电荷非均匀分布,但 P 随 x 变化规律未破坏面对称性。

在 $|x| \ge L$ 处,p区与n区电荷的电场相互抵消: E = 0



五、高斯定理的应用



$$|x| \leq L$$
:

在垂直于x轴的一个面上的各场点:

电通量: 
$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\oplus} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= \int_{\pm} E \cos \theta dS + \int_{\pm} E \cos \theta dS + \int_{\oplus} E \cos \theta dS = -E \cdot \Delta S$$

$$\cos 180^{\circ} = -1 \quad \vec{E} = 0 \quad \cos 90^{\circ} = 0$$

$$\sum q_{h} = \int \rho dV = \int_{x}^{L} -ax \cdot \Delta S dx = -a\Delta S \frac{1}{2} (L^{2} - x^{2})$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\underline{z}} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\underline{z}} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\underline{z}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = -E \cdot \Delta S$$

$$\sum q_{|\beta|} = -a\Delta S \frac{1}{2} (L^2 - x^2)$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\pm} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\emptyset} \vec{E} \cdot d\vec{S} = -E \cdot \Delta S$$

$$\sum q_{\mid j \mid} = -a\Delta S \, \frac{1}{2} (L^2 - x^2)$$

由高斯定理: 
$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_{q_{|\gamma|}} q_{|\gamma|}$$

得: 
$$E = \frac{a}{2\varepsilon_0}(L^2 - x^2)$$
 方向沿十  $x$ 

# 总结:由高斯定理求电场分布的步骤

- 1. 由电荷分布的对称性分析电场分布的对称性。
- 2. 在对称性分析的基础上选取高斯面,目的是使通过高斯面的电通量  $\int_{s} \vec{E} \cdot d\vec{S}$  能够以乘积形式给出。

(球对称、轴对称、面对称三种类型)

3. 由高斯定理  $\oint_{s} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum q_{\text{H}}$  求出电场的大小,并说明其方向。

## 作业

- No.6(希望在作业题纸中选择、填空各 题的相应位置处写出其关键步骤);
- 2. 自学本章各例题并完成书上的习题(对照书后的参考答案自己订正)。



## 第十周星期二交作业