

## 第二讲

### 复习：静电力

- 电荷：正电荷（如质子）；负电荷（如电子）
- 电荷守恒：任何时刻，孤立系统内部正负电荷代数和恒定不变。

$$q = \pm n|e| \quad e = 1.602 \times 10^{-19} \text{ C}$$

- 导体和绝缘体  
导体——（内部）自由电荷；绝缘体——（内部）束缚电荷

- 库仑定律：
$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} \hat{r}_{12}$$

性质：向心力；平方反比；同性相斥，异性相吸；

---

### 4. 叠加原理（The principle of superposition）

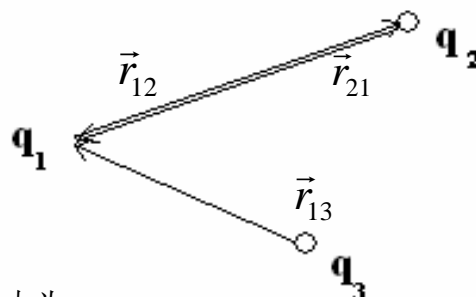
我们已知道了两个点电荷之间的静电力的形式---库仑定律。若存在多于 2 个电荷，那情况怎样呢？

#### (1) 点电荷

如图所示，有三点电荷  $q_1$ ， $q_2$ ， $q_3$ ，根据库仑定律，2，3 分别对 1 的力为

$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} \hat{r}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$$

$$\vec{F}_{13} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_3}{r_{13}^2} \hat{r}_{13} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_3}{r_{13}^3} \vec{r}_{13}$$



作用在  $q_1$  上的合力？实验发现，作用在  $q_1$  上的合力为

$q_2$  和  $q_3$  单独对  $q_1$  的力的线性叠加，

$$\boxed{\vec{F}_1 = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{13}} \quad (25.4.1)$$

此即为静电力的线性叠加原理。

i) 静电力为两体相互作用，不因第三者的存在而改变

ii) 前提条件： $q_1$ ， $q_2$  为点电荷，本身尺度  $\ll r_{12}$ ， $r_{13}$

若存在  $N$  个点电荷，则这些电荷作用在电荷 1 上的静电力为：

$$\vec{F}_1 = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{13} + \vec{F}_{14} + \cdots + \vec{F}_{1N} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{j=2}^N \frac{q_1 q_j}{r_{1j}^3} \vec{r}_{1j}$$

$$\boxed{\vec{F}_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{j \neq i}^N \frac{q_i q_j}{r_{ij}^3} \vec{r}_{ij}} \quad (25.4.2)$$

(注意：求和为矢量求和)

**例 1.** 如图所示,有三个点电荷  $q_1 < 0$ ,  $q_2 > 0$ ,  $q_3 < 0$ , 求  $q_1$  所受的力  $\vec{F}$  ?

解: 先求解 2, 3 分别单独对 1 的力:

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

$$\vec{F}_{13} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_3}{r_{13}^2} \hat{r}_{13}.$$

根据叠加原理, 合力为

$$\vec{F} = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{13}$$

求出合力的分量分别为

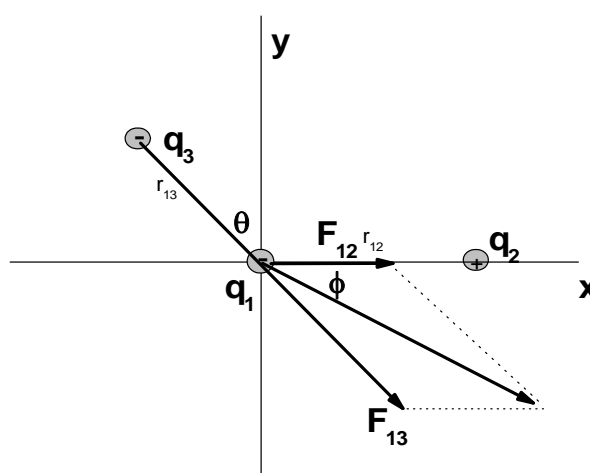
$$F_x = F_{12}^x + F_{13}^x = F_{12} + F_{13} \sin \theta$$

$$F_y = F_{13}^y = F_{13} \cos \theta$$

则合力大小为

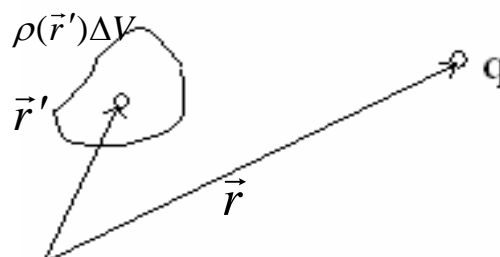
$$|F| = \sqrt{F_x^2 + F_y^2}$$

方向角满足  $\tan \phi = \left| \frac{F_y}{F_x} \right|$



**Tips:** 计算时要养成一丝不苟, 注意范式的习惯

## (2). 连续带电体



考虑一个连续带电体对处于  $\vec{r}$  带电量为  $q$  的力。将连续带电体分成许多微元, 其

中一个为处于  $\vec{r}_2 = \vec{r}'$  带电量为  $q_2 = \rho(\vec{r}')\Delta V$  的点电荷。这里  $\rho(\vec{r}') = \frac{\Delta q}{\Delta V} \Big|_{\Delta V \rightarrow 0}$  为电荷密度，而  $\Delta V$  为此微元的体积。则根据库仑定律，这一微元（可以认为是电电荷）对  $q$  的力为

$$\Delta \vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q\rho(\vec{r}')\Delta V}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}')$$

根据线性叠加原理，整个带电体对  $q_1$  的静电力为这些微元的作用力的线性叠加

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{\vec{r}'} \frac{q\rho(\vec{r}')\Delta V}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}')$$

当  $\Delta V \rightarrow 0$ ，上述求和可以写成积分形式：

$$\boxed{\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \frac{q\rho(\vec{r}')d\vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}')} \quad (25.4.3)$$

推广到电荷分布在一个 2 维面上（如球面，柱面等），或是分布在一维线（如带电棒，带电环等）的情形，得到此时  $q$  的受力为

$$\text{二维电荷分布: } \boxed{\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{q\sigma(\vec{r}')dS'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}')} \quad (25.4.4)$$

$$\text{一维电荷分布: } \boxed{\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_L \frac{q\lambda(\vec{r}')dl}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}')} \quad (25.4.5)$$

其中  $\sigma(\vec{r}') = \frac{\Delta q}{\Delta S} \Big|_{\Delta S \rightarrow 0}$  为 2 维表面上的面电荷分布密度， $\lambda(\vec{r}') = \frac{\Delta q}{\Delta l} \Big|_{\Delta l \rightarrow 0}$  为 1 维线上的

的线电荷密度。思考：电荷总有一定的大小，怎么可能分布在面上，线上呢？

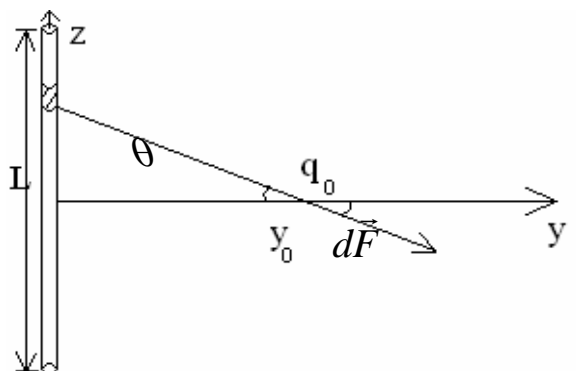
**例 2** 总电荷  $Q$  均匀分布在长度为  $L$  的棒上，求距离棒中心  $y_0$  处的电荷  $q_0$  的受力？

解：线电荷密度为  $\lambda = Q/L$ 。

如图所示，在棒上选取电荷元，长度为  $dz$

$$q_1 = q_0, \quad q_2 = \lambda dz$$

$$r_{12} = \sqrt{z^2 + y_0^2}$$



$$d\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0\lambda dz}{z^2 + y_0^2} \hat{r}_{12}$$

$$dF_y = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0\lambda dz}{z^2 + y_0^2} \cos\theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 y_0 \lambda dz}{(z^2 + y_0^2)^{3/2}}$$

$$dF_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0\lambda dz}{z^2 + y_0^2} \sin\theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 z \lambda dz}{(z^2 + y_0^2)^{3/2}}$$

$$F_z = \int dF_z = 0 \quad (\text{根据对称性, 或者直接积分})$$

$$F_y = \int dF_y = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{q_0 y_0 \lambda dz}{(z^2 + y_0^2)^{3/2}} = \frac{q_0 y_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0 y_0^2} \frac{z}{(z^2 + y_0^2)^{1/2}} \Big|_{-L/2}^{L/2}$$

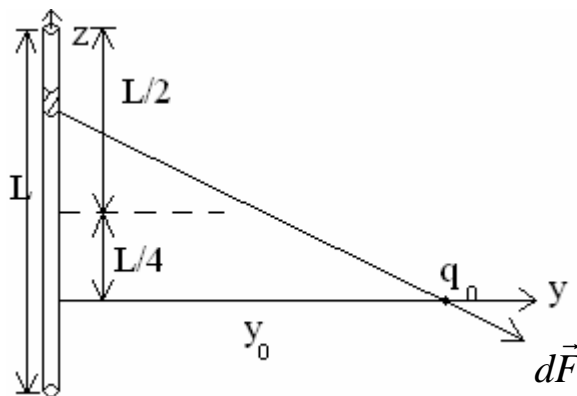
$$= \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0 y_0} \frac{L}{\left(\frac{L^2}{4} + y_0^2\right)^{1/2}} = \frac{q_0 Q}{4\pi\epsilon_0 y_0} \frac{1}{\left(\frac{L^2}{4} + y_0^2\right)^{1/2}}$$

检验正确性:  $y_0 \gg L$  时,  $y_0^2 + \frac{L^2}{4} \approx y_0^2$ 。我们得到:

$$F_y = \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0 y_0} \frac{L}{y_0} = \frac{q_0 Q}{4\pi\epsilon_0 y_0^2}$$

棒看上去自身尺度可以忽略, 可视为点电荷。

**思考:** 如果  $q_0$  不放在棒的中垂线上? (物理思考: 当观测点距离远大于带电体尺度时---) 点电荷! 能否证明?)



$$F_y = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-L/4}^{3L/4} \frac{q_0 y_0 \lambda dz}{(z^2 + y_0^2)^{3/2}} = \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0 y_0} \frac{z}{(z^2 + y_0^2)^{1/2}} \Big|_{-L/4}^{3L/4}$$

$$= \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0 y_0} \left\{ \frac{3L/4}{[(3L/4)^2 + y_0^2]^{1/2}} + \frac{L/4}{[(L/4)^2 + y_0^2]^{1/2}} \right\}$$

当  $y_0 \gg L$  时,  $F_y \approx \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0 y_0} \left( \frac{3L/4}{y_0} + \frac{L/4}{y_0} \right) = \frac{q_0 Q}{4\pi\epsilon_0 y_0^2}$

$$F_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-L/4}^{3L/4} \frac{q_0 \lambda z dz}{(z^2 + y_0^2)^{3/2}} = \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{2(z^2 + y_0^2)^{1/2}} \Big|_{-L/4}^{3L/4}$$

$$= \frac{q_0 \lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{2} \left\{ \frac{1}{[(3L/4)^2 + y_0^2]^{1/2}} - \frac{1}{[(L/4)^2 + y_0^2]^{1/2}} \right\}$$

当  $y_0 \gg L$  时,  $F_z \approx 0 + O(L/y_0)^2$

因此, 远处看仍可近似视为点电荷。其他分布可以类推, 不再赘述。

**Tips:** 每一道题目都可以试图深入思考, 从不同的角度理解物理原理

## 第 26 章: 静电场

### 1. 什么是场?

例如: 温度场; 引力场

气功  $\Leftarrow$  能用场定义研究, 也就不是伪科学了

场的性质: 具有动量, 能量, 场是传递相互作用力的一个媒介

武侠小说: 《天龙八部》中萧峰的降龙十八掌, 《小李飞刀》中的气场

### 2. 静电场

我们可以利用库仑定律计算静电相互作用力, 原则上所有问题都可以解决, 为什么要费力引入场的概念? 事实上, **引入场不仅是为了计算方便, 更重要的是场是一种客观存在。**

静电力是不是通过场发生的相互作用? 历史上有分歧

超距

电荷  $q_1$   $\longleftrightarrow$  电荷  $q_2$  错

电荷  $q_1$   $\longleftrightarrow$  电场  $\longleftrightarrow$  电荷  $q_2$  对

为什么电荷之间的作用是通过电场而非超距作用?

静态分析分辨不出其间的分别, 动态则不然。  $q_1$  的扰动以一定的速度  $c$  被  $q_2$  感

知，因此并非超距作用，这是因果关系的体现!!! 学到后来越来越清楚，场是脱离电荷的一个客观存在!

### 3. 静电场的定义

#### a) . 点电荷的电场

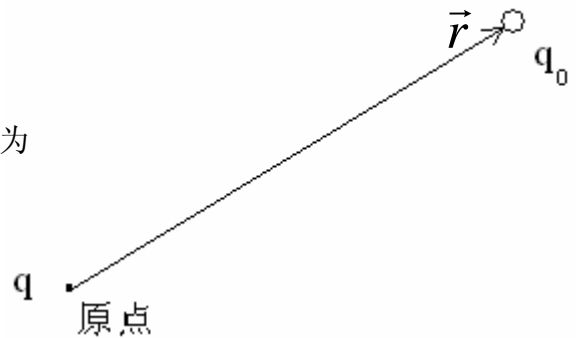
原点的  $q$  在  $\vec{r}$  点的电场  $\vec{E}(\vec{r})$ : 在  $\vec{r}$  点放一个试探电荷  $q_0$

(其尺度及电量均趋于0), 其受力为  $\vec{F}(\vec{r})$

定义: 
$$\vec{E}(\vec{r}) = \vec{F}(\vec{r}) / q_0 \quad (26.3.1)$$

因为  $\vec{F}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq_0}{r^2} \hat{r}$ , 所以点电荷的电场为

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} \quad (26.3.2)$$



小心! 场不满足牛顿第三定律。 考虑  $q_1, q_2$  处于  $\vec{r}_1, \vec{r}_2$

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

$q_2$  对  $q_1$  的力 
$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} \hat{r}_{12} \quad (\hat{r}_{12} = -\hat{r}_{21})$$

$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21} \quad \text{—— 牛顿第三定律}$$

$q_1$  对  $q_2$  的电场 
$$\vec{E}_1 = \vec{F}_{21} / q_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{r_{21}^2} \hat{r}_{21}$$

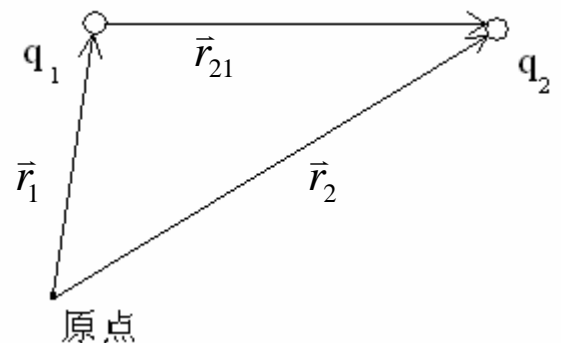
$q_2$  对  $q_1$  的电场 
$$\vec{E}_2 = \vec{F}_{12} / q_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2}{r_{12}^2} \hat{r}_{12} \quad (\text{注意: } \vec{E}_1 \neq -\vec{E}_2)$$

#### b) . 线性叠加原理

$q_1, q_2$  处于  $\vec{r}_1, \vec{r}_2$ , 它们在  $\vec{r}$  处的电场? 在  $\vec{r}$  处放一个试探电荷  $q_0$

$q_1$  对  $q$  的力 
$$\vec{F}_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_0}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} (\vec{r} - \vec{r}_1)$$

$q_2$  对  $q$  的力 
$$\vec{F}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2 q_0}{|\vec{r} - \vec{r}_2|^3} (\vec{r} - \vec{r}_2)$$



静电力满足叠加原理

$$\vec{r} \text{ 处 } q_0 \text{ 受的合力为 } \vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2$$

$\vec{r}$  处的总电场为

$$\vec{E}(\vec{r}) = \vec{F} / q_0 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} (\vec{r} - \vec{r}_1) + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2}{|\vec{r} - \vec{r}_2|^3} (\vec{r} - \vec{r}_2)$$

注意: 场不依赖于试探电荷, 所以才叫做试探电荷.

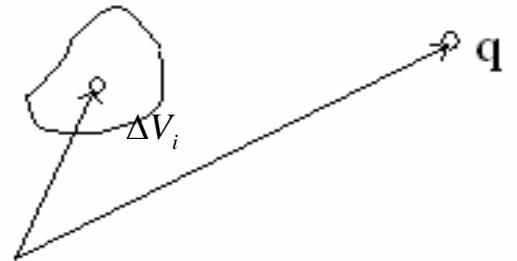
c) . 推广到 N 个电荷

$$\begin{aligned} \vec{E}(\vec{r}) &= \vec{E}_1(\vec{r}) + \vec{E}_2(\vec{r}) + \dots + \vec{E}_N(\vec{r}) \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[ \frac{q_1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} (\vec{r} - \vec{r}_1) + \frac{q_2}{|\vec{r} - \vec{r}_2|^3} (\vec{r} - \vec{r}_2) + \dots + \frac{q_N}{|\vec{r} - \vec{r}_N|^3} (\vec{r} - \vec{r}_N) \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} (\vec{r} - \vec{r}_i) \end{aligned} \quad (26.4.3)$$

d) 连续电荷分布的电场

在  $\vec{r}_i$  处取一电荷元  $q_i = \rho(\vec{r}_i)\Delta V_i$ , 它激发的电场为

$$\Delta\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho(\vec{r}_i)\Delta V_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} (\vec{r} - \vec{r}_i)$$



总场为

$$\begin{aligned} \vec{E}(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{\rho(\vec{r}_i)\Delta V_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} (\vec{r} - \vec{r}_i) \\ &\xrightarrow{\Delta V_i \rightarrow 0} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \frac{\rho(\vec{r}')d\vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}') \end{aligned} \quad (26.4.4)$$

(注意矢量性!)

这里直接用到了场的叠加原理, 而没有用试探电荷.

同理, 对 2 维面电荷分布及 1 维线电荷分布的连续带电体, 电场为

$$\begin{aligned} \vec{E}(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{\sigma(\vec{r}')dS}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}') \\ \vec{E}(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{\lambda(\vec{r}')dl}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} (\vec{r} - \vec{r}') \end{aligned} \quad (26.4.5)$$

注意:

- 场是自然存在的, 和试探电荷无关;
- 场更本质, 受力则依赖于试探电荷的大小.
- $\vec{F} = q\vec{E}$        $\vec{E}$  的单位: N/C (常用单位:V/m)

习题:

**P 583-584 Exercises: 2, 16, 26**

**P 585 Problems: 2, 4, 8, 10**