



电磁学 (Electromagnetism)

- ▲ 电磁学研究的是电磁现象的基本概念和基本规律：
- ▲ 处理电磁学问题的基本观点
 - 对象：弥散于空间的电磁场，着眼于场的分布
 - 观点：电磁作用是“**场**”的作用（近距作用）

2

▲ 研究内容

- 电荷、电流产生电场和磁场的规律； **场的产生**
- 电磁场对电荷、电流的作用； **场的性质**
- 电磁场对物质的各种效应。

场与物质的相互作用

- 电磁感应、电磁波；
电场和磁场的相互联系

3

教学内容

静电场	静磁场
电势	磁力
静电场中的导体	磁场中的磁介质
静电场中的电介质	
<ul style="list-style-type: none"> • 稳恒电流 • 电磁感应 • 电磁场与电磁波 	

4

第十二章

真空中静电场的场强

(Intensity of Electrostatic Field in Vacuum)

静电场——相对观测者静止的电荷产生的电场

本章目录

- Δ § 12.1 电荷、电荷守恒定律
- Δ § 12.2 库仑定律
- Δ § 12.3 电场和电场强度
- § 12.4 叠加法求场强
- § 12.5 电场线和电通量
- § 12.6 高斯定理
- § 12.7 高斯定理应用举例

6

Δ § 12.1 电荷、电荷守恒定律

(electric charge, charge conservation law)

自学，要着重搞清：

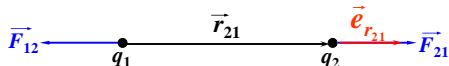
- 电荷的量子性和电荷连续分布的概念
- 点电荷的概念
- 电荷守恒定律
- 电荷的相对论不变性

7

- Two Kinds: Positive and Negative
- Units: Coulomb
- Elemental Charge = $1.60 \times 10^{-19} \text{ C}$
 - Electrons are negatively charged
 - Protons are positively charged

8

Δ § 12.2 库仑定律 (Coulomb's law)



$$\vec{F}_{21} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{21}^2} \vec{e}_{r_{21}} = -\vec{F}_{12}$$

国际单位制 (SI) 中：

q —库仑 (C)， F —牛顿 (N)， r —米 (m)

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

ϵ_0 —真空介电常数 (vacuum permittivity)

9

$$\vec{F}_{21} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^2} \vec{e}_{r_{21}} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^3} \vec{r}_{21} = -\vec{F}_{12}$$

▲ 库仑定律适用的条件：

- 点电荷—理想模型
- 真空中
- 非真空中

$$\vec{F}_{21} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 \epsilon_r r_{21}^2} \vec{e}_{r_{21}} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 \epsilon_r r_{21}^3} \vec{r}_{21} = -\vec{F}_{12}$$

- 施力电荷对观测者静止 (受力电荷可运动)

10

Δ § 12.3 电场和电场强度

(electric field and electric field intensity)

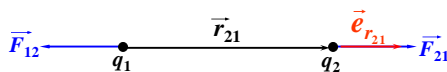
早期：电磁理论是超距作用理论

后来：法拉第提出近距作用

并提出场和力线的概念



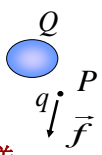
11



$$\vec{F}_{21} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^2} \vec{e}_{r_{21}} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^3} \vec{r}_{21} = q_2 \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^3} \vec{r}_{21}$$

$$\vec{F}_{21} = q_2 \vec{E} \rightarrow \vec{F}_2 = q_2 \vec{E} \quad \vec{E} = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^3} \vec{r}_{21}$$

12

讨论 $\vec{F}_2 = q_2 \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{f}}{q}$ 

试验电荷放到场点P处, 受力为 \vec{f}

电场强度定义 $\vec{E} = \frac{\vec{f}}{q}$ 与试验电荷无关

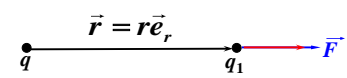
试验电荷 条件 $\begin{cases} \text{电量充分地小} \\ \text{线度足够地小} \end{cases}$

矢量场 $\vec{E} = \vec{E}(\vec{r}) = \vec{E}(xyz)$

量纲 N/C 或 V/m

13

电荷在外场中就会受到电场力的作用
点电荷在外场中受的电力 $\vec{f} = q\vec{E}$

$\vec{r} = r\vec{e}_r$ 

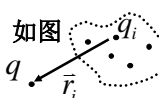
库伦定律 $\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q}{r^2} \vec{e}_r = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq_1}{r^3} \vec{r}$

电场强度 $\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^3} \vec{r} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$

14

§ 12.4 叠加法求场强

一. 场强叠加原理
(Superposition principle of electric field intensity)

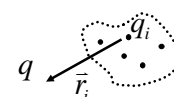
如果带电体由 n 个点电荷组成, 如图 

由电力叠加原理 $\vec{f} = \sum_{i=1}^{i=n} \vec{f}_i$

由场强定义 $\vec{E} = \frac{\vec{f}}{q} = \frac{\sum_{i=1}^{i=n} \vec{f}_i}{q} = \sum_{i=1}^{i=n} \frac{\vec{f}_i}{q}$

整理后得 $\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i$

15



点电荷系的总场强 $\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i$

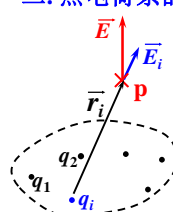
\vec{E}_i —第i个电荷单独存在时, 在场点的电场强度

16

二. 点电荷系的场强

电荷 q_i 的场强: $\vec{E}_i = \frac{q_i \vec{e}_{r_i}}{4\pi\epsilon_0 r_i^2}$

由叠加原理, 总场强: $\vec{E} = \sum_i \frac{q_i \vec{e}_{r_i}}{4\pi\epsilon_0 r_i^2}$



17

三. 连续带电体的场强

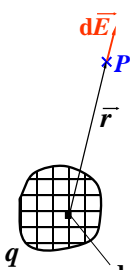
将带电体分割成无限多块无限小的带电体

$\vec{E} = \int d\vec{E} = \int_q \frac{dq \cdot \vec{e}_r}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

体电荷 $dq = \rho dv$, ρ : 体电荷密度

面电荷 $dq = \sigma ds$, σ : 面电荷密度

线电荷 $dq = \lambda dl$, λ : 线电荷密度



18

四、应用举例

例1.电偶极子 (electric dipole)的场强

电偶极子：一对靠得很近的等量异号点电荷

它是个相对的概念，也是一种实际的物理模型（如有极分子）。

$\vec{p} = q\vec{l}$, $\vec{l}:-q \rightarrow +q$

\vec{p} 称为**电偶极矩 (electric dipole moment)**

19

(1) 轴线上场强

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

$r \gg l$ 时:

$$\frac{1}{(r \mp \frac{l}{2})^2} = \frac{1}{r^2} (1 \mp \frac{l}{2r})^{-2} \approx \frac{1}{r^2} (1 \pm \frac{l}{r})$$

20

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

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

$$= \frac{2ql\vec{e}_r}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{2q\vec{l}}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{2\vec{p}}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

21

(2) 中垂线上场强 (例12.3) :

$$\vec{E} = -\frac{\vec{p}}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

电偶极子E分布的特点: $E \propto \frac{1}{r^3}$

22

(3) 一般情况:

$\vec{p} = \vec{p}_{||} + \vec{p}_{\perp}$

$\vec{p}_{||} = p \cos \theta \vec{e}_r$

$\vec{p}_{\perp} = -p \sin \theta \vec{e}_{\theta}$

$\vec{E}_{||} = \frac{2\vec{p}_{||}}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{2p \cos \theta \vec{e}_r}{4\pi\epsilon_0 r^3}$

$\vec{E}_{\perp} = -\frac{\vec{p}_{\perp}}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{p \sin \theta \vec{e}_{\theta}}{4\pi\epsilon_0 r^3}$

23

$$\vec{E} = \vec{E}_{||} + \vec{E}_{\perp}$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} [2p_{||}\vec{e}_r + p_{\perp}\vec{e}_{\theta}]$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} [2p \cos \theta \vec{e}_r + p \sin \theta \vec{e}_{\theta}]$$

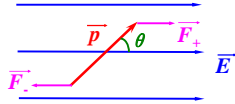
$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \left[\frac{3(\vec{r} \cdot \vec{p})\vec{r}}{r^2} - \vec{p} \right]$$

$$E = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \sqrt{3 \cos^2 \theta + 1}$$

24

(4) 电偶极子在均匀电场中所受的力矩

相对于电偶极子中点



$$F_+ = qE,$$

$$F_- = -qE,$$

$$M = M_+ + M_- = qE \frac{l}{2} \sin \theta \times 2$$

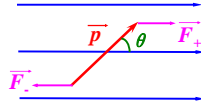
$$= qlE \sin \theta = pE \sin \theta$$

$$\vec{M} = \vec{p} \times \vec{E}$$

与参考点的选择无关!

25

一对力偶的力矩与参考点的选择无关



$$F_+ = qE,$$

$$F_- = -qE,$$

$$\vec{M} = \vec{r}_+ \times \vec{F}_+ + \vec{r}_- \times \vec{F}_- = (\vec{r}_+ - \vec{r}_-) \times \vec{F}_+$$

$$= \vec{l} \times q\vec{E} = \vec{p} \times \vec{E}$$

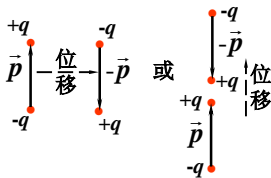
$$\vec{M} = \vec{p} \times \vec{E}$$

26

*例2. 电四极子 (electric quadrupole) 的场强

偶极子是 $\pm q$ 有微小位移而得到的;

四极子是 $\pm \vec{p}$ 有微小位移而得到的:



$$\text{可得 } E \propto \frac{1}{r^4}$$

27

*例3. 任意点电荷系的场强:

若 $\sum q_i \neq 0$, 则在远离电荷系处 (距离 $r \gg$ 电荷系线度), 点电荷电场为主: $E \propto \frac{1}{r^2}$

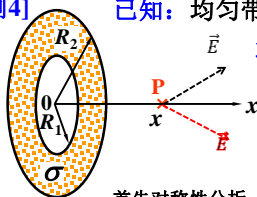
若 $\sum q_i = 0, \sum \vec{p}_i \neq 0$, 则在远离电荷系处, 电偶极子的电场起主要作用: $E \propto \frac{1}{r^3}$

若 $\sum q_i = 0, \sum \vec{p}_i = 0$, 则在远离电荷系处, 电四极子的电场起主要作用: $E \propto \frac{1}{r^4}$

28

[例4] 已知: 均匀带电环面, σ, R_1, R_2

求: 轴线上的场强 \vec{E}



首先对称性分析:

关于 x 轴具有旋转对称性, 电场强度是极矢量

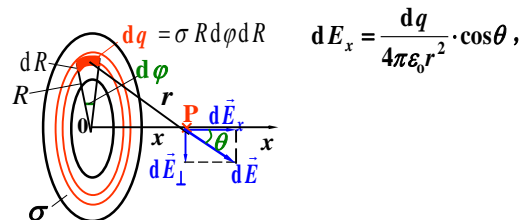
x 轴上的电场强度只能沿 x 轴

29

解: (1) 取圆柱坐标, 划分电荷元

$$dq = \sigma ds = \sigma R d\varphi \cdot dR$$

(2) 分析 $d\vec{E}$ 大小、方向:



30

$dq = \sigma R d\phi dR$ (3) 积分求 \vec{E} :

$$E_x = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cdot \cos\theta$$

$$= \int_0^{2\pi} \int_{R_1}^{R_2} \frac{\sigma R d\phi dR}{4\pi\epsilon_0 \cdot r^2} \cdot \cos\theta$$

$$= \frac{2\pi\sigma}{4\pi\epsilon_0} \cdot \int_{R_1}^{R_2} \frac{R \cdot dR}{r^2} \cdot \frac{x}{r} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \int_{R_1}^{R_2} \frac{x \cdot R \cdot dR}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

31

$$E_x = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \int_{R_1}^{R_2} \frac{x \cdot R \cdot dR}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\sigma \cdot x}{4\epsilon_0} \cdot \int_{R_1}^{R_2} \frac{d(x^2 + R^2)}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + R_1^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R_2^2}} \right]$$

32

$\vec{E} = \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + R_1^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R_2^2}} \right] \cdot \vec{i}$

(4) 分析结果的合理性:

① 单位 ✓;

② 令 $x = 0$, 得 $\vec{E} = 0$, 合理;

33

$\vec{E} = \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + R_1^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R_2^2}} \right] \cdot \vec{i}$

③ 令 $x \gg R_2$, 则:

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 + R^2}} = \frac{1}{x \sqrt{1 + \frac{R^2}{x^2}}} = \frac{1}{x} \left[\left(1 + \frac{R^2}{x^2} \right) \right]^{-\frac{1}{2}} \approx \frac{1}{x} \left(1 - \frac{R^2}{2x^2} \right)$$

$$E_x \approx \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \frac{R_2^2 - R_1^2}{2x^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x^2} \propto \frac{1}{x^2}, \text{ 合理。}$$

34

$\vec{E} = \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + R_1^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R_2^2}} \right] \cdot \vec{i}$

当 $x \gg R_2$, $E_x \approx \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x^2} \propto \frac{1}{x^2}$,

(5) 讨论:

① E 的分布: ??

$x_m = ?$, 自己计算。

35

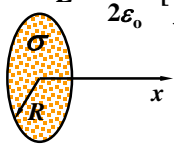
$\vec{E} = \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + R_1^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R_2^2}} \right] \cdot \vec{i}$

② $R_1 \rightarrow 0$, $R_2 = R$, 此为均匀带电圆盘情形:

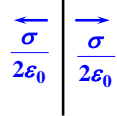
$$E_x = \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \left[\frac{1}{|x|} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right]$$

$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \frac{x}{|x|} \left[1 - \frac{|x|}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right]$$

36

$$\vec{E} = \frac{\sigma x}{2\epsilon_0} \cdot \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + R_1^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + R_2^2}} \right] \cdot \vec{i}$$


③ $R_1 \rightarrow 0, R_2 \rightarrow \infty$, 此为均匀带电无限大平面:

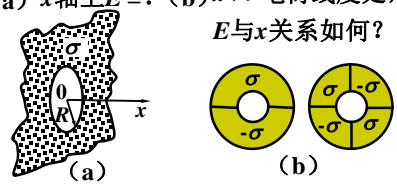


$$E_x = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \frac{x}{|x|}, \quad E = |E_x| = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$= \text{Const.} \begin{cases} \text{与轴无关} \\ \text{与} x \text{ 无关} \end{cases}$$

37

④ **思考** (a) x 轴上 E =? (b) $x \gg$ 电荷线度处,
 E 与 x 关系如何?



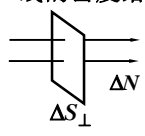
38

§ 12.5 电场线和电通量 (electric field line and electric flux)

一. 电场线 (\vec{E} 线)

为形象地描写场强的分布, 引入 \vec{E} 线。

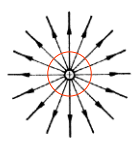
- \vec{E} 线上某点的切向
即为该点 \vec{E} 的方向;
- \vec{E} 线的密度给出 \vec{E} 的大小。



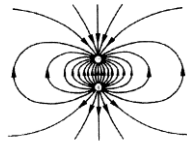
$$E = \lim_{\Delta S_{\perp} \rightarrow 0} \frac{\Delta N}{\Delta S_{\perp}} = \frac{dN}{dS_{\perp}}$$

39

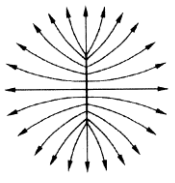
几种电荷的 \vec{E} 线分布



带正电的
点电荷



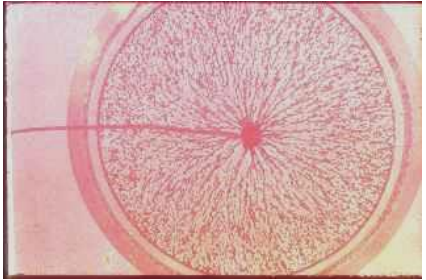
电偶极子



均匀带电
的直线段

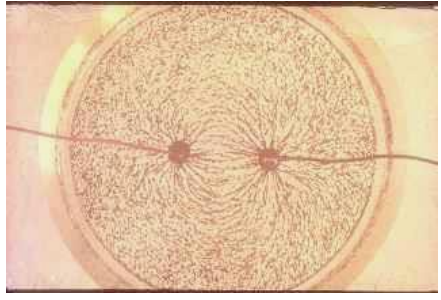
40

几种电荷的 \vec{E} 线分布的实验现象:



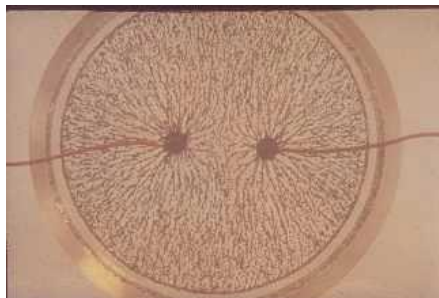
单个点电极

41



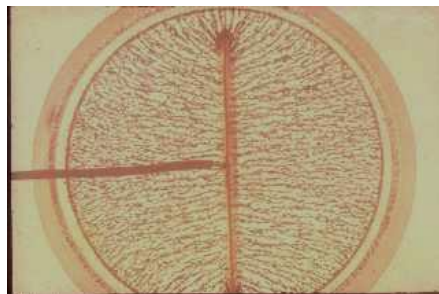
正负点电极

42



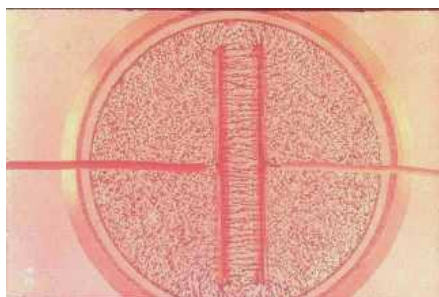
两个同号的点电极

43



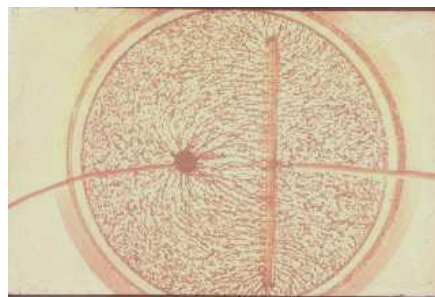
单个带电平板电极

44



分别带正负电的平行平板电极

45



带异号电荷的点电极和平板电极

46



“怒发冲冠”

47

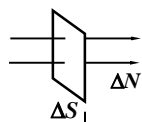
易水送别

骆宾王
【唐初四杰之一】

此地别燕丹，
壮士发冲冠。
昔时人已没，
今日水犹寒。

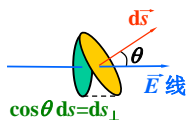
48

二. 电通量 Φ_e



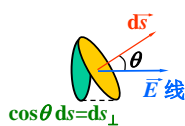
$$E = \lim_{\Delta S_{\perp} \rightarrow 0} \frac{\Delta N}{\Delta S_{\perp}} = \frac{dN}{dS_{\perp}}$$

$$dN = E dS_{\perp}$$



$$dN = E dS_{\perp} = E dS \cos \theta$$

49

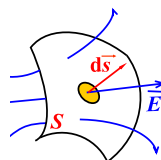


$$dN = E dS_{\perp}$$

$$dN = E dS_{\perp} = E dS \cos \theta$$

$$= |\vec{E} \cdot d\vec{S}|$$

• 定义面元矢量 $d\vec{S}$



定义：电通量 Φ_e

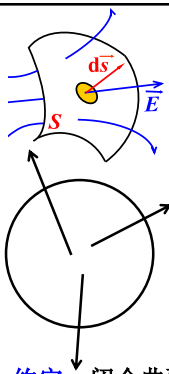
$$d\Phi_e = \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$\Phi_e = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$dN = |d\Phi_e|$$

Φ_e 的几何意义

50



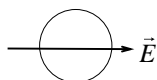
$$d\Phi_e = \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$\Phi_e = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

1. Φ_e 是对面而言，不是点函数。

2. Φ_e 是代数量，有正、负。

$$\text{对闭合曲面, } \Phi_e = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$



约定：闭合曲面以向外为曲面法线正方向。

51

§ 12.6 高斯定理 (Gauss' theorem)

高斯定理是反映静电场性质的一个基本定理。

一. 高斯定理的内容

$$\Phi_e = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{\text{内}}}{\epsilon_0}$$

高斯定理：

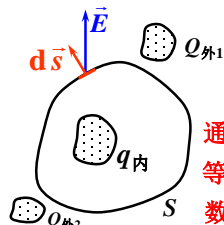
在真空中的静电场内，

通过任意闭合曲面的电通量，

等于该曲面所包围电量的代

数和除以 ϵ_0 。 闭合面 S 称为高斯面

52



二. 高斯定理的证明

证明可按以下四步进行：

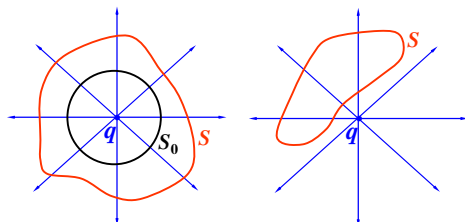
1. 求以点电荷为球心的球面的 Φ_e

$$\begin{aligned} \text{欲证明 } \Phi_e &= \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{\text{内}}}{\epsilon_0} \\ \Phi_e &= \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}_0 = \oint_S \frac{q \vec{e}_r}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cdot d\vec{S}_0 \\ &= \oint_S \frac{q \cdot dS_0}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q \cdot 4\pi r^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{q}{\epsilon_0} \end{aligned}$$

由此可知：点电荷电场对球面的 Φ_e 与 r 无关，即各球面的 Φ_e 连续。

53

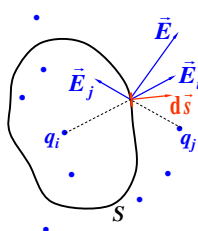
2. 求点电荷场中任意曲面的电通量：



$$\therefore \Phi_e = \begin{cases} \frac{q}{\epsilon_0}, & q \text{ 在 } S \text{ 内;} \\ 0, & q \text{ 在 } S \text{ 外。} \end{cases}$$

54

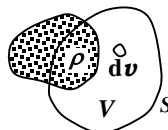
3. 求点电荷系的电场中任意闭合曲面的电通量:



$$\begin{aligned}\vec{E} &= \sum_{i(S\text{内})} \vec{E}_i + \sum_{j(S\text{外})} \vec{E}_j \\ \Phi_e &= \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} \\ &= \oint_S (\sum_i \vec{E}_i) \cdot d\vec{s} + \oint_S (\sum_j \vec{E}_j) \cdot d\vec{s} \\ &= \sum_i \oint_S \vec{E}_i \cdot d\vec{s} + \sum_j \oint_S \vec{E}_j \cdot d\vec{s} \\ &= \sum_i \frac{q_i}{\epsilon_0} + 0 = \frac{\sum q_{\text{内}}}{\epsilon_0}\end{aligned}$$

55

4. 将上结果推广至任意连续电荷分布:



$$\Phi_e = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \int_V \rho \cdot dV$$

三. 几点说明

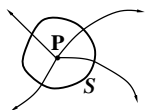
1. 高斯定理是平方反比定律的必然结果;
2. Φ_e 由 $\sum q_{\text{内}}$ 的值决定, 与 $q_{\text{内}}$ 分布无关;
3. \vec{E} 是总场强, 它由 $q_{\text{内}}$ 和 $q_{\text{外}}$ 共同决定;
4. 高斯面为几何面, $q_{\text{内}}$ 和 $q_{\text{外}}$ 总能分清;
5. 高斯定理也适用于变化电场;

56

6. 高斯定理给出电场线有如下性质:

电场线发源于正电荷, 终止于负电荷,
在无电荷处不中断。

证: 设P点有电场线发出

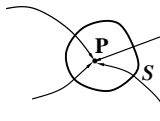


$$\text{则: } \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} > 0 \rightarrow q_{\text{内}} > 0$$

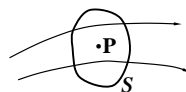
$$\text{令 } S \rightarrow 0, \text{ 则 } q_{\text{内}} = q_p > 0$$

若P点有电场线终止,

同理, 有 $q_p < 0$ 。



57



若P点无电荷, 则有:

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = 0$$

$$\text{即 } N_{\text{入}} = N_{\text{出}} \xrightarrow{S \rightarrow 0} \text{P点处 } \vec{E} \text{ 线连续。}$$

以上性质说明静电场是有源场。

58

7. 引出高斯定理的目的:

由 $\vec{E} = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$, 原则上, 任何电荷分布的电场强度都可以求出, 为何还要引入高斯定理?

目的: ① 进一步搞清静电场的性质;

② 便于电场的求解;

③ 解决由场强求电荷分布的问题。

59

§ 12.7 高斯定理应用举例

$$\text{应用} \begin{cases} \text{求解 } \vec{E}; \\ \text{分析问题 (如导体等);} \\ \vec{E} \rightarrow \rho. \end{cases}$$

[例1] 已知: 均匀带电球壳 ρ (或 q)、 R_1 、 R_2 。

求: 电场强度的分布。

60

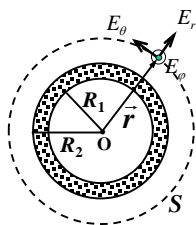
解： 利用对称性原理
分析 \vec{E} 的对称性：

$$\vec{E} = E_{(r)} \cdot \vec{e}_r$$

$$E_\theta = E_\varphi = 0$$

$$\Phi_e = \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{\sum q_{\text{内}}}{\epsilon_0}$$

选高斯面 S 为同心球面

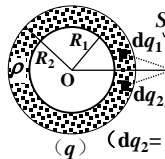


61

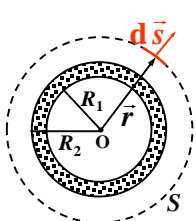
分析 \vec{E} 的对称性：

球对称 $\vec{E} = E_{(r)} \cdot \vec{e}_r$

选高斯面 S 为与带电球壳同心的球面，有：



62

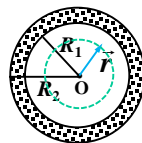


$$\begin{aligned} \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} &= \oiint_S E(r) \vec{e}_r \cdot d\vec{s} \\ &= \oint_S E(r) ds \\ &= 4\pi r^2 \cdot E(r) \end{aligned}$$

$$\text{又} \quad \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{q_{\text{内}}}{\epsilon_0}$$

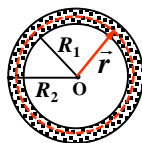
$$\therefore \vec{E} = E(r) \vec{e}_r = \frac{q_{\text{内}}}{4\pi \epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

63



$$\vec{E} = \frac{q_{\text{内}}}{4\pi \epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

• $r < R_1$ $q_{\text{内}} = 0$ ，有 $E = 0$



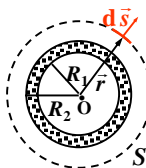
• $R_1 < r < R_2$

$$q_{\text{内}} = \frac{4\pi}{3} (r^3 - R_1^3) \rho$$

$$\vec{E} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right) \vec{e}_r$$

64

• $r > R_2$



$$q_{\text{内}} = \frac{4\pi}{3} (R_2^3 - R_1^3) \rho = q \quad \vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

65

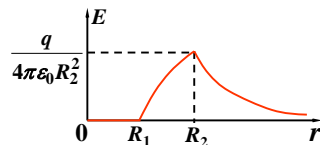
讨论

1) E 的分布：

$r < R_1$ ， $E = 0$

$$R_1 < r < R_2, \quad \vec{E} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right) \vec{e}_r$$

$$r > R_2, \quad \vec{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$



66

$$r < R_1, E = 0$$

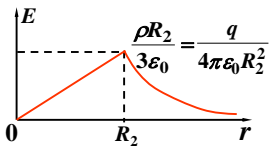
$$R_1 < r < R_2, \vec{E} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right) \vec{e}_r$$

$$r > R_2, \vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

2) 令 $R_1 = 0$,

得均匀带电球的情形:

$$\vec{E} = \begin{cases} \frac{\rho \vec{r}}{3\epsilon_0}, & (\text{内}) \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r, & (\text{外}) \end{cases}$$



67

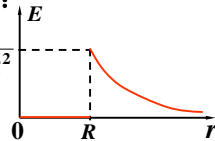
$$r < R_1, E = 0 \quad R_1 < r < R_2, \vec{E} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right) \vec{e}_r$$

$$r > R_2, \vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

3) 令 $R_1 = R_2 = R$, 且 q 不变,

得均匀带电球面的情形:

$$\vec{E} = \begin{cases} 0, & (\text{内}) \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r, & (\text{外}) \end{cases}$$



在 $r = R$ 处 E 不连续, 这是因为忽略了电荷厚度所致。

68

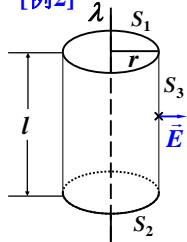
[例2]

已知: 无限长均匀带电直线, 线电荷密度为 λ 。

求: \vec{E} 的分布

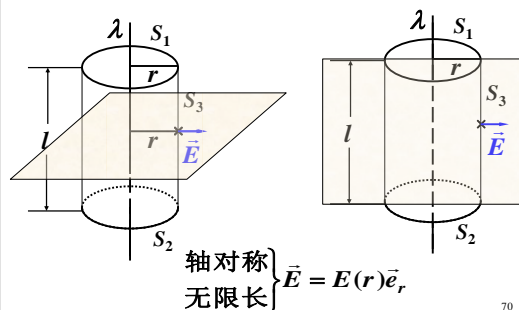
解: 分析 \vec{E} 的对称性:

- 旋转对称性;
- 平移对称性;
- 镜像反射对称性;
- 空间反演对称性;



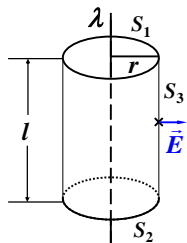
69

- 平移对称性;
- 镜像反射对称性。



轴对称
无限长 $\vec{E} = E(r) \vec{e}_r$

70



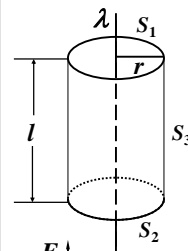
轴对称
无限长 $\vec{E} = E(r) \vec{e}_r$

选同轴柱体表面为高斯面 S ,

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \oint_{S_1} \vec{E} \cdot d\vec{s} + \oint_{S_2} \vec{E} \cdot d\vec{s} + \oint_{S_3} \vec{E} \cdot d\vec{s}$$

$$= 0 + 0 + E \cdot \int_{S_3} d\vec{s} = E \cdot 2\pi r l$$

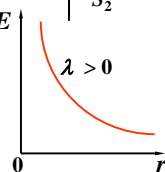
71



$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = E \cdot 2\pi r l = \frac{\lambda l}{(\text{高}) \epsilon_0}$$

$$\therefore \vec{E} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \vec{e}_r$$

讨论 1) E 的分布: $E \propto \frac{1}{r}$
 $r \rightarrow 0, E \rightarrow \infty$,
 说明此时带电直线不能视为几何线。
 2) 分析所求出的 \vec{E} 是仅由 $q_{\text{内}} = \lambda l$ 产生的吗? (No)



72

小结 应用高斯定理求场强的要点:

适用对象: 有球、柱、平面对称的某些电荷分布。

方法要点: (1) 分析 \vec{E} 的对称性;

(2) 选取高斯面的原则:

1) 需通过待求 \vec{E} 的区域;

2) 在 S 上待求 \vec{E} 处, $\vec{E} \parallel d\vec{s}$ 且等大,

使得 $\int \vec{E} \cdot d\vec{s} = E \int ds$, 其余处必须有

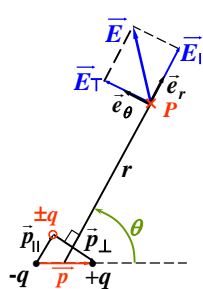
$$\vec{E} \cdot d\vec{s} = 0 \quad \left\{ \begin{array}{l} \text{或 } E = 0, \\ \text{或 } \vec{E} \perp d\vec{s}. \end{array} \right.$$

第十二章结束



73

附录1: 一般情况下电偶极子在空间的场强计算:



$$\begin{aligned} \vec{E} &= \vec{E}_{\parallel} + \vec{E}_{\perp} \\ \vec{E}_{\parallel} &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} [2\vec{p}_{\parallel} - \vec{p}_{\perp}] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} [3\vec{p}_{\parallel} - \vec{p}_{\parallel} - \vec{p}_{\perp}] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \left[\frac{3(\vec{r} \cdot \vec{p})\vec{r}}{r^2} - \vec{p} \right] \\ E &= \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \sqrt{3\cos^2\theta + 1} \end{aligned}$$

74

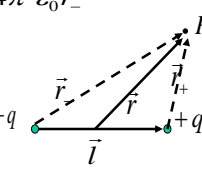
$$\begin{aligned} &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \left[\frac{3(\vec{r} \cdot \vec{p})\vec{r}}{r^2} - \vec{p} \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left[\frac{3rp \cos\theta}{r^2} \vec{r} - \vec{p} \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left[\frac{3r^2 p \cos\theta}{r^2} \vec{e}_r - (p \cos\theta \vec{e}_r - p \sin\theta \vec{e}_{\theta}) \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2p \cos\theta \vec{e}_r + p \sin\theta \vec{e}_{\theta}) \end{aligned}$$



75

• 一般情况 (通常解法)

从 $\vec{E} = \frac{q_+}{4\pi\epsilon_0 r_+^2} \hat{r}_+ + \frac{q_-}{4\pi\epsilon_0 r_-^2} \hat{r}_-$ 出发



$$\begin{aligned} \vec{E} &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{\vec{r}_+}{r_+^3} - \frac{\vec{r}_-}{r_-^3} \right) \\ \text{由图} \quad \vec{r}_+ &= \vec{r} - \frac{\vec{l}}{2} \quad \vec{r}_- = \vec{r} + \frac{\vec{l}}{2} \\ &\rightarrow r_+^2 = r^2 + \frac{l^2}{4} - \vec{r} \cdot \vec{l} \quad r_-^2 = r^2 + \frac{l^2}{4} + \vec{r} \cdot \vec{l} \end{aligned}$$

76

$$r_+^2 = r^2 + \frac{l^2}{4} - \vec{r} \cdot \vec{l} \quad r_-^2 = r^2 + \frac{l^2}{4} + \vec{r} \cdot \vec{l}$$

$$r_+^{-3} = r^{-3} \left[1 + \frac{l^2}{4r^2} - \frac{\vec{r} \cdot \vec{l}}{r^2} \right]^{-3/2} \quad \frac{l}{r} \ll 1 \quad \rightarrow$$

$$r_+^{-3} = r^{-3} \left(1 + \frac{3\vec{r} \cdot \vec{l}}{2r^2} \right) \quad r_-^{-3} = r^{-3} \left(1 - \frac{3\vec{r} \cdot \vec{l}}{2r^2} \right)$$

77

$$\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{\vec{r}_+}{r_+^3} - \frac{\vec{r}_-}{r_-^3} \right)$$

$$r_+^{-3} = r^{-3} \left(1 + \frac{3\vec{r} \cdot \vec{l}}{2r^2} \right) \quad r_-^{-3} = r^{-3} \left(1 - \frac{3\vec{r} \cdot \vec{l}}{2r^2} \right)$$

$$\rightarrow \vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left[\vec{r}_+ - \vec{r}_- + (\vec{r}_+ + \vec{r}_-) \frac{3\vec{r} \cdot \vec{l}}{2r^2} \right]$$

78

$$\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left[\vec{r}_+ - \vec{r}_- + (\vec{r}_+ + \vec{r}_-) \frac{3\vec{r} \cdot \vec{l}}{2r^2} \right]$$

$$\vec{r}_+ - \vec{r}_- = -\vec{l} \quad \vec{r}_+ + \vec{r}_- = 2\vec{r}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left[-\vec{p} + 3(\hat{r} \cdot \vec{p})\hat{r} \right]$$

79

附录2：任意点电荷系的场强：

若 $\sum q_i \neq 0$ ，则在远离电荷系处（距离 $r \gg$ 电荷系线度），点电荷电场为主： $E \propto \frac{1}{r^2}$

若 $\sum q_i = 0$ ， $\sum \vec{p}_i \neq 0$ ，则在远离电荷系处，电偶极子的电场起主要作用： $E \propto \frac{1}{r^3}$

若 $\sum q_i = 0$ ， $\sum \vec{p}_i = 0$ ，则在远离电荷系处，电四极子的电场起主要作用： $E \propto \frac{1}{r^4}$

80

实际上，点电荷系在远处的场强可以对电荷系中的某点作Taylor展开：

$$\vec{E} = \sum_i \frac{q_i \vec{r}_i'}{4\pi\epsilon_0 r_i'^3} = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{\vec{r} - \vec{r}_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3}$$

在远场区： $r \gg r_i$

$$|\vec{r} - \vec{r}_i|^3 = [(\vec{r} - \vec{r}_i) \cdot (\vec{r} - \vec{r}_i)]^{3/2}$$

$$\approx [r^2 - 2\vec{r} \cdot \vec{r}_i]^{3/2} = r^3 \left[1 - 2\frac{\vec{r} \cdot \vec{r}_i}{r^2} \right]^{3/2}$$

$$\approx r^3 \left(1 - 3\frac{\vec{r} \cdot \vec{r}_i}{r^2} \right)$$

81

$$\vec{E} = \sum_i \frac{q_i (\vec{r} - \vec{r}_i)}{4\pi\epsilon_0 r^3 (1 - 3\vec{r} \cdot \vec{r}_i / r^2)}$$

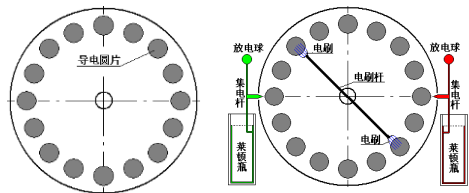
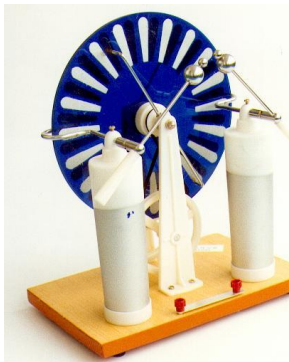
$$\approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \sum_i q_i (\vec{r} - \vec{r}_i) \left(1 + \frac{3\vec{r} \cdot \vec{r}_i}{r^2} \right)$$

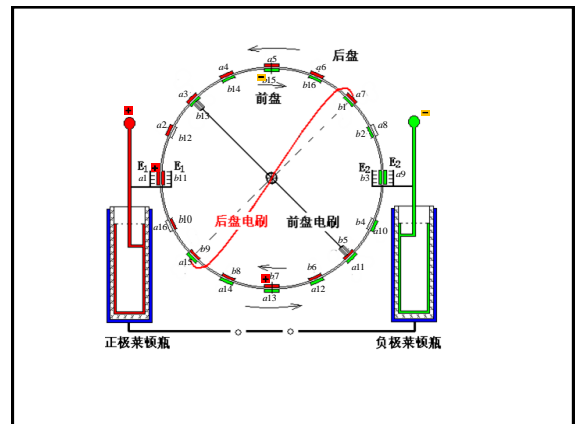
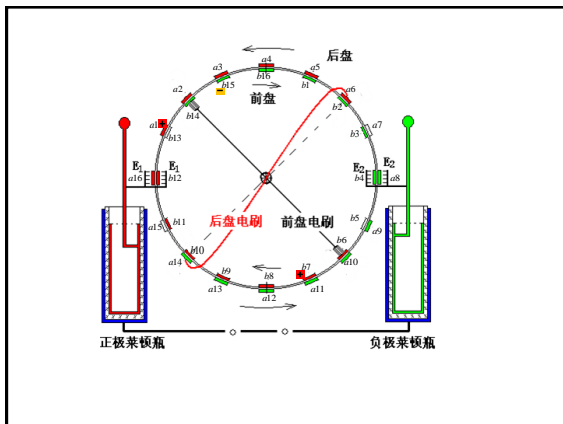
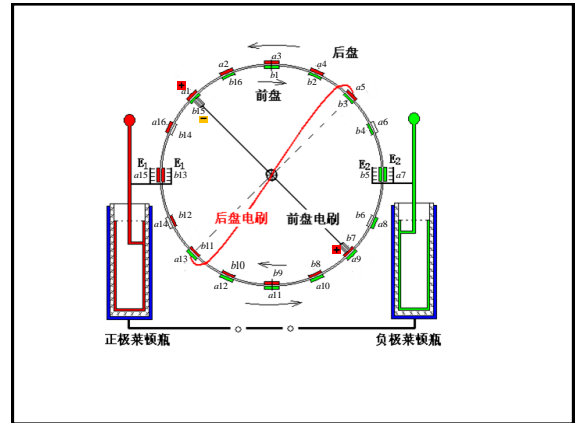
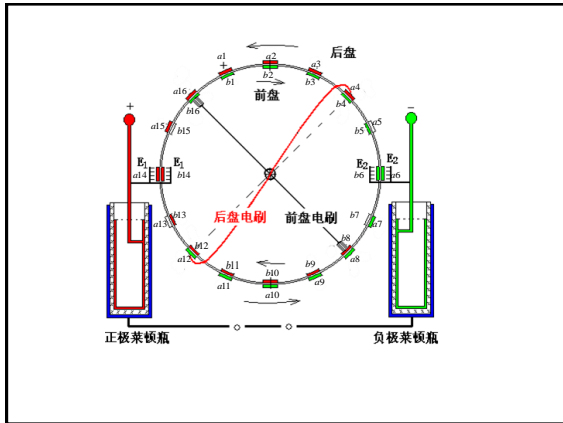
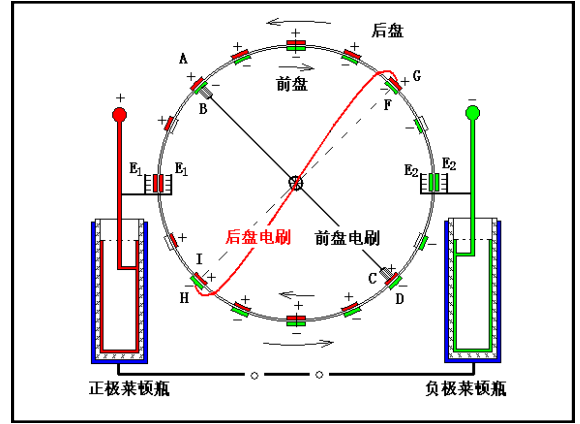
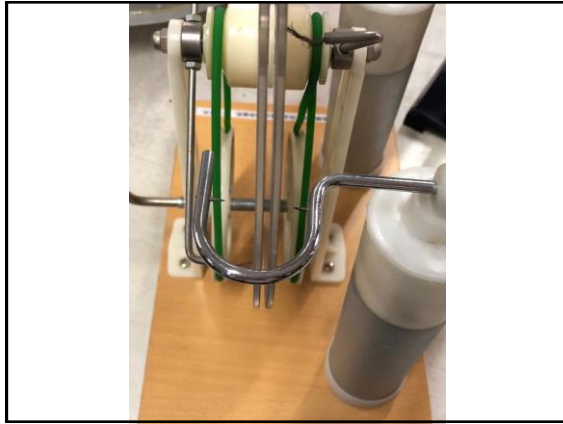
$$\approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \sum_i \left[q_i \vec{r} - q_i \vec{r}_i + \frac{3\vec{r} \cdot (q_i \vec{r}_i)}{r^2} \vec{r} \right]$$

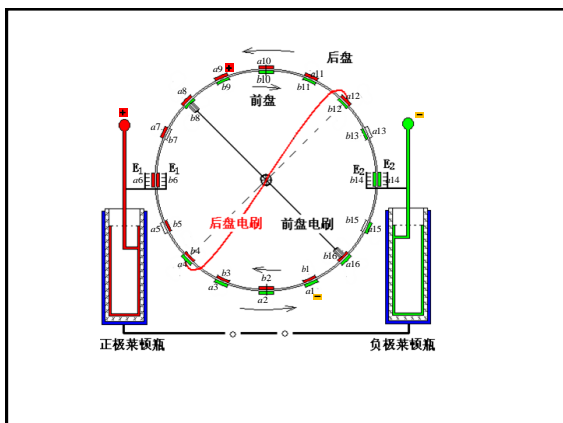
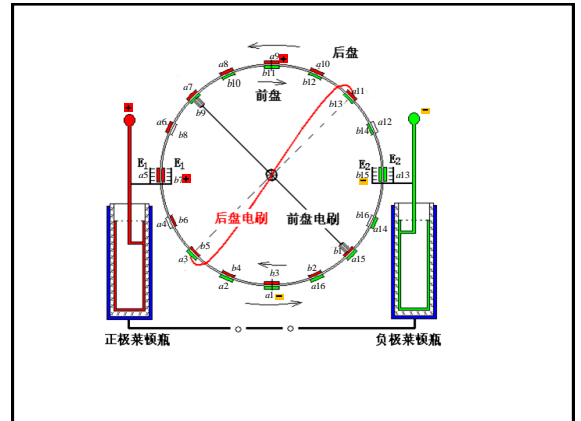
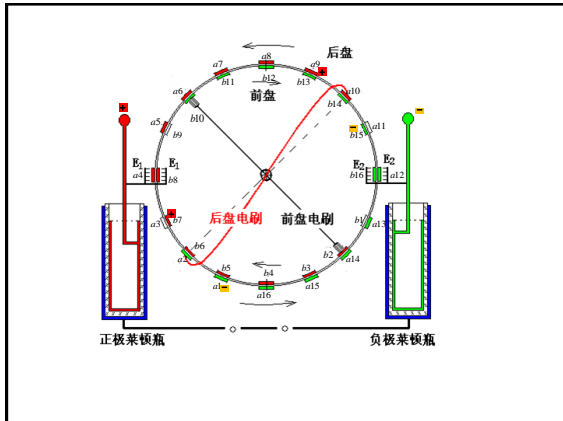
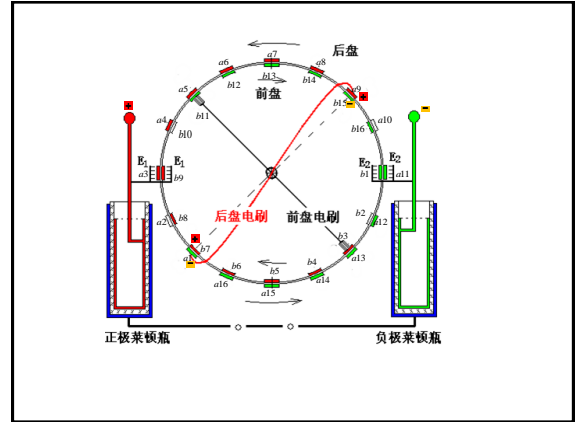
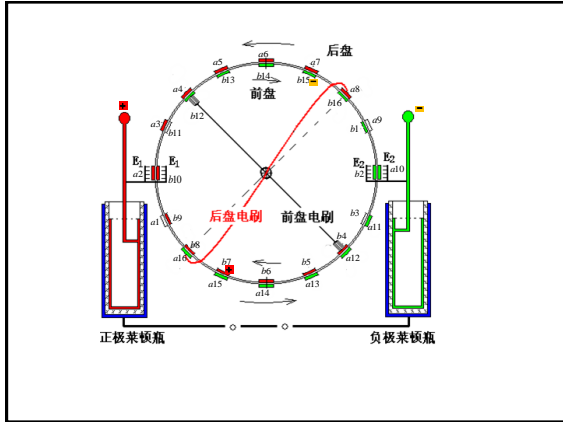
$$= \underbrace{\frac{(\sum q_i) \vec{r}}{4\pi\epsilon_0 r^3}}_{\text{点电荷场强}} + \underbrace{\frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left[\frac{3(\vec{r} \cdot \sum \vec{p}_i) \vec{r}}{r^2} - \sum \vec{p}_i \right]}_{\text{电偶极子场强}}$$

82

双转盘式感应起电机







可以研究的问题：10分

- 1、电荷产生的原因；
- 2、如何确定正负极和负？
- 3、能够产生的最高电压是多少？
- 4、如何控制正负极的位置？
- 5、该装置的能量转化效率是多少？
- 6、。。。。。