

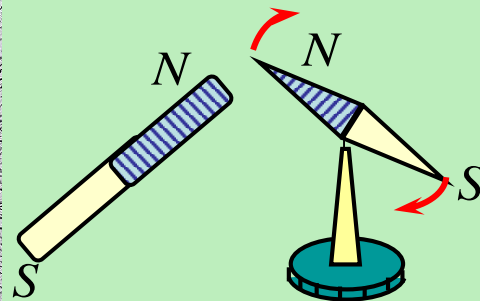
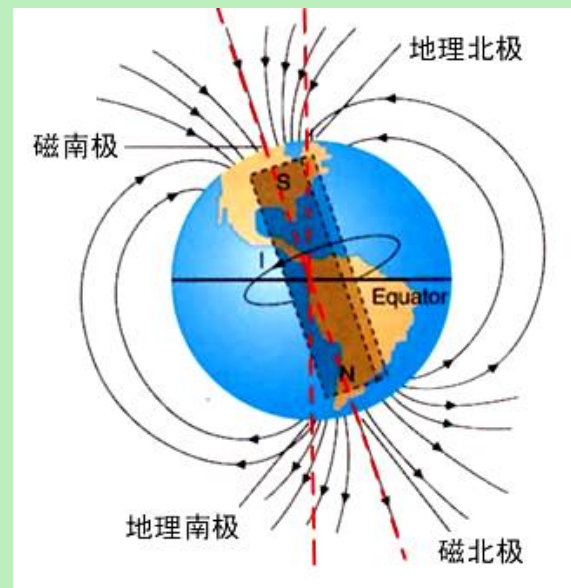
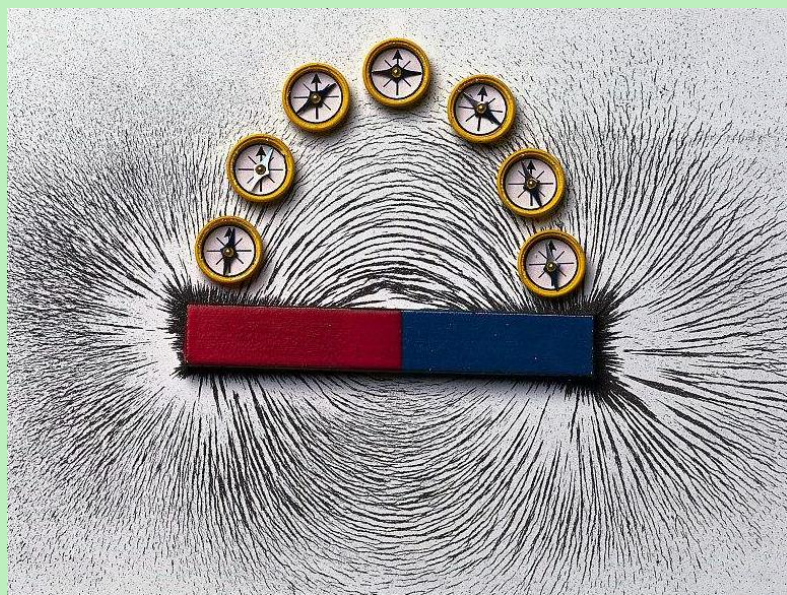
第7章

稳恒磁场

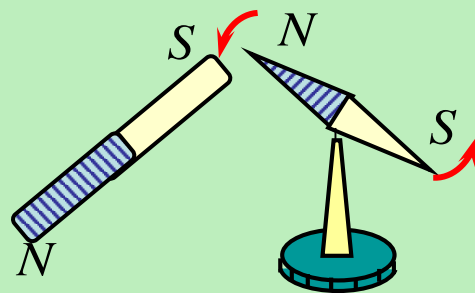
§ 7.2 基本磁现象

一、永磁体

➤ 天然磁石、人造磁体、地磁等



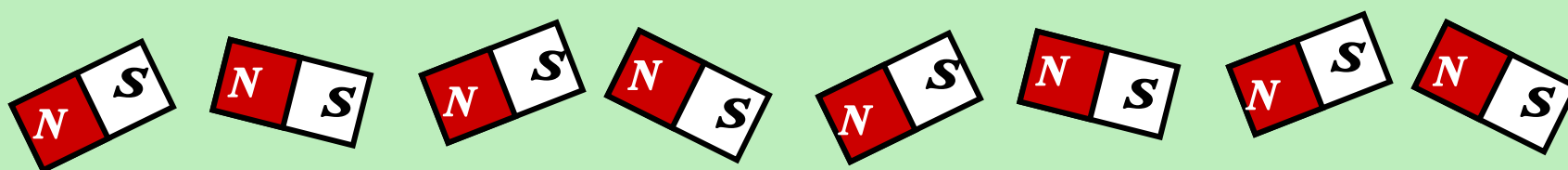
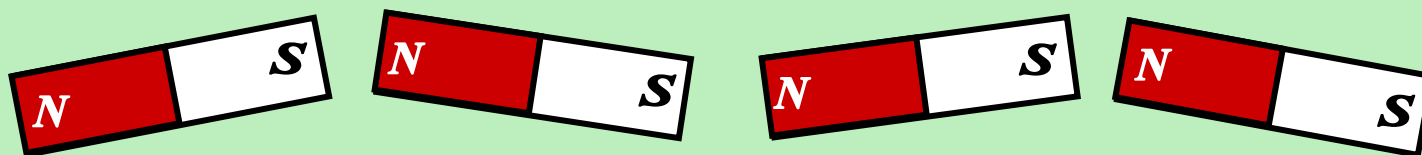
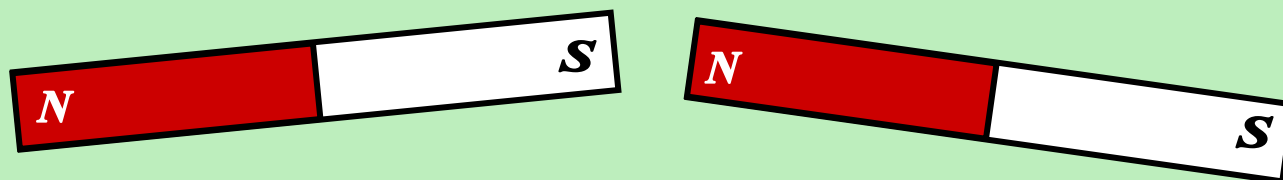
同极相斥



异极相吸

➤ 磁极：磁性特别强的区域。北极（**N**极）和南极（**S**极），**同极相斥，异极相吸**。

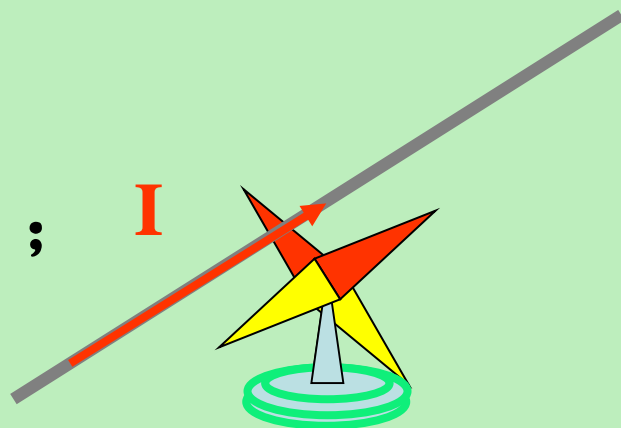
有磁单极子存在吗？



实验中没有发现磁单极子（磁荷）（单独的N极或S极）存在

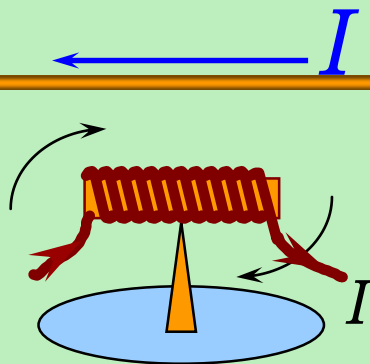
二、磁现象的起源——运动电荷

- 电流的磁效应(1820年奥斯特)
- 磁体对载流导线的作用（安培）；
载流导线彼此间有磁相互作用；
载流导线对通电螺线管的作用……



磁现象与运动电荷之间有着深刻的联系

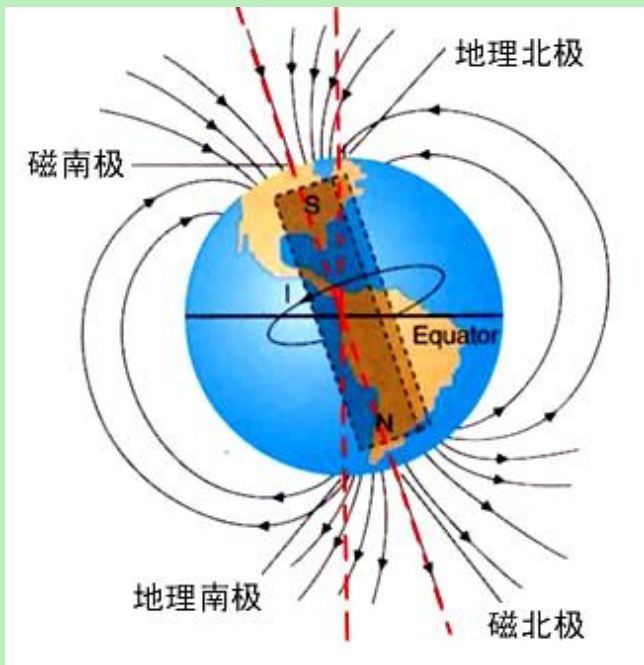
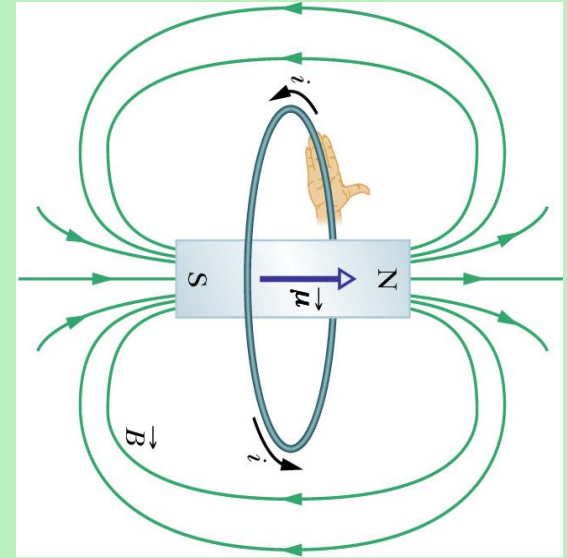
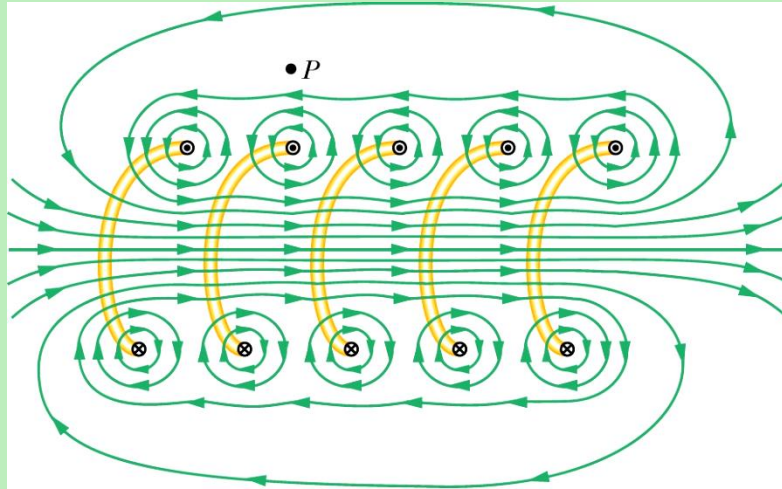
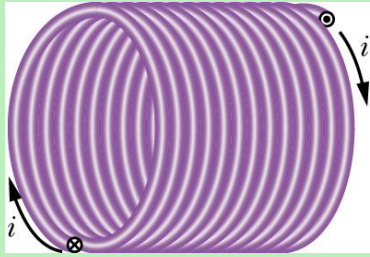
问题1：如果磁场是由电荷运动激发的，那么来自一块磁铁的磁场是否也可能是由于电流的效果呢？



问题2：磁现象的微观基础是什么？

安培注意到：一块磁铁如同一个永恒的环形电流。

一块磁铁如同一个永恒的环形电流



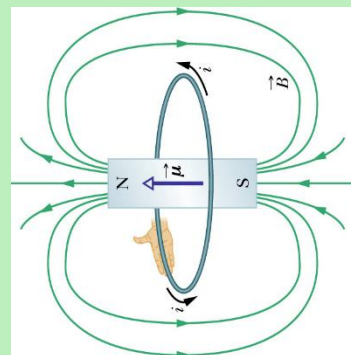
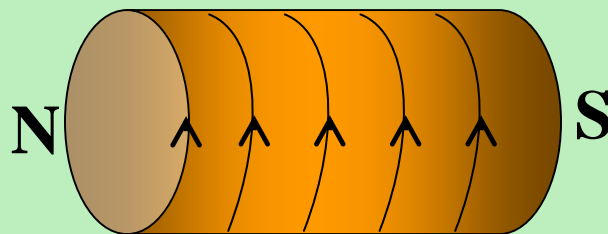
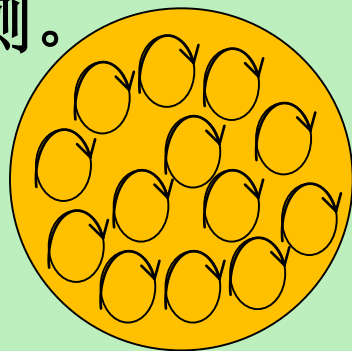
理论解释？

安培还注意到，地球也如同一个大磁铁，它的南北极指向就如同地球上自东向西绕行的电流。

➤ 安培提出著名的“分子电流”假说

物质中的每个分子都存在一个环形电流，称为**分子电流**。每个分子电流就相当于一个基元磁体，当这些分子电流作规则排列时，宏观上便显示出磁性。N极和S极分布在环形电流的两侧。

从安培的假说能够解释为什么不存在磁单极子

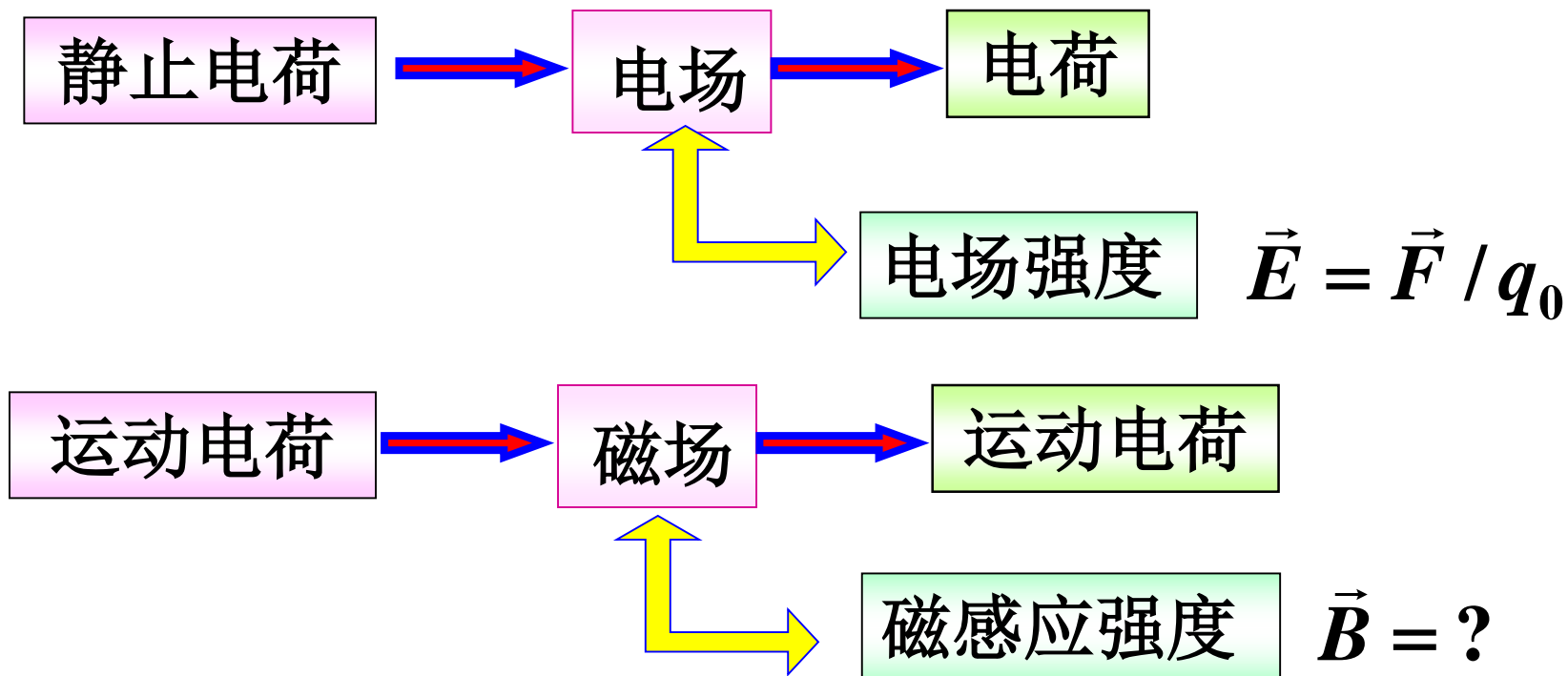


现代理论表明，原子、分子内电子的运动形成了**分子电流**，这便是**物质磁性的根源**。

结论：一切磁现象都起源于电荷的运动

➤ **磁力**是运动电荷之间相互作用的表现。

磁铁之间、磁铁与载流导线之间的相互作用力，都可看作是运动电荷之间的相互作用力。



§ 7.3 磁场与磁感应强度

一、磁场 运动电荷 \rightleftharpoons **磁 场** \rightleftharpoons 运动电荷

二、磁感应强度 \vec{B}

1. 运动电荷在电磁场中受力:

$$\vec{F} = \vec{F}_e + \vec{F}_m$$

电场力，与电荷的运动状态无关

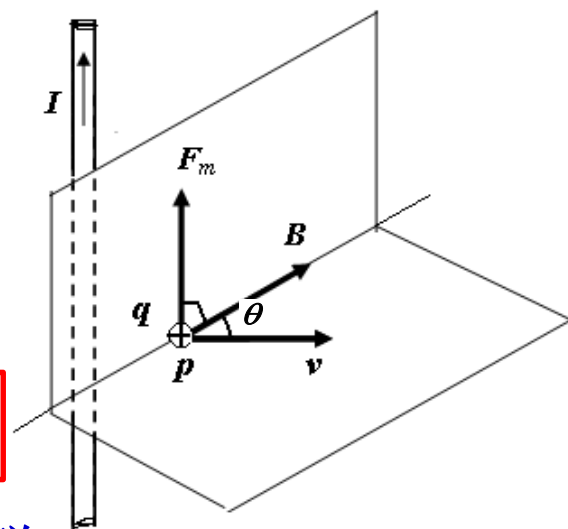
磁场力，运动电荷才受磁力

2. 磁感应强度的大小与方向的确定:

(1) 确定磁力 $\vec{F}_m = \vec{F} - \vec{F}_e$

q 以 v 通过 P , 测得

q 静止于 P , 测得



发现: q 以同一速率沿不同方向通过 p 点时, 所受磁力大小不同, 但磁力方向总是与其运动方向相垂直.

(2) 确定 \vec{B} 的方向:

$F_m = 0$ 对应的速度方向
(或反向) 为 \vec{B} 的方向

$$\vec{F}_m \perp (\vec{v}, \vec{B})$$

(3) 确定 \vec{B} 的大小:

$$B = \frac{F_{m \max}}{qv}$$

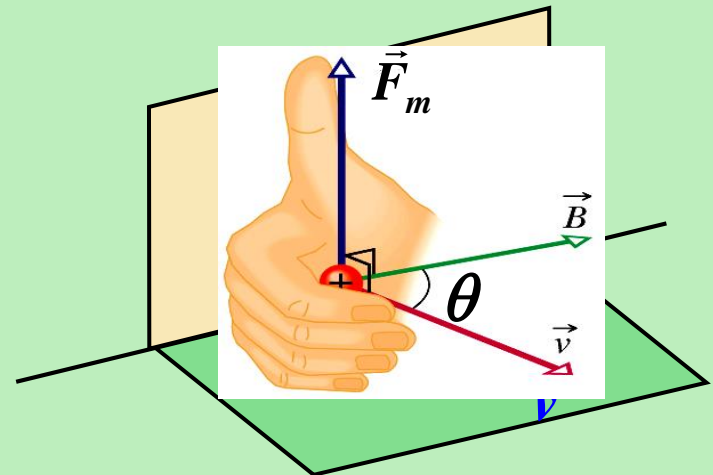
反映磁场性质的物理量,
不同点有不同的值。

$$\text{或: } B = \frac{F_m}{qv \sin \theta}$$

$$F_m = Bqv \sin \theta$$

$$\vec{F}_m = q\vec{v} \times \vec{B}$$

x 轴 (正或负向) 为 \vec{B} 的方向



小结：运动电荷受到的磁场力

$$\vec{F}_m = q\vec{v} \times \vec{B}$$

(洛伦兹力)

大小： $F_m = Bqv \sin \theta$
方向：右手螺旋定则

➤ 磁感应强度 \vec{B} 的定义

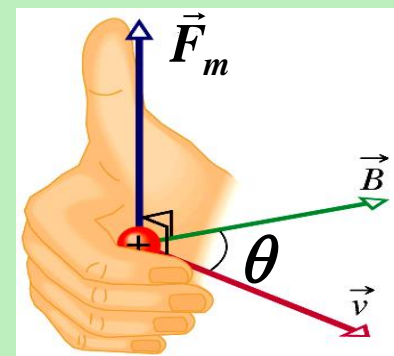
大小： $B = \frac{F_m}{|q|v \sin \theta}$

方向：带电粒子在磁场中不受力的运动方向或反向
(用小磁针确定)

右手螺旋法则 $\vec{F}_m \times \vec{v}$

单位： T (特斯拉) $1(T) = 1N/A \cdot m$

常用单位：高斯 (G) $1T = 10^4 G$



B 的SI单位：特斯拉 $1(\text{T}) = 1\text{N}/\text{A} \cdot \text{m}$

原子核表面	$\sim 10^{12}\text{T}$
中子星表面	$\sim 10^6\text{T}$
目前最强人工磁场	$\sim 7 \times 10^4\text{T}$
太阳黑子内部	$\sim 0.3\text{T}$
太阳表面	$\sim 10^{-2}\text{T}$
地球表面	$\sim 5 \times 10^{-5}\text{T}$
人体	$\sim 3 \times 10^{-10}\text{T}$

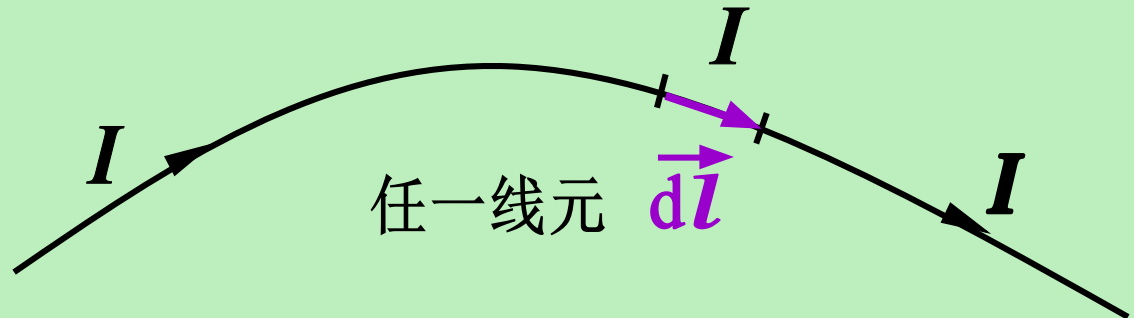
问题： 任意电流分布的磁感应强度的计算？

磁场的计算：

静电场：取 $dq \longrightarrow d\vec{E} \longrightarrow \vec{E} = \int d\vec{E}$

磁 场：取 $I d\vec{l} \xrightarrow{?} d\vec{B} \longrightarrow \vec{B} = \int d\vec{B}$

电流元： $I d\vec{l}$



任意形状线电流

毕奥—萨伐尔根据电流磁作用的**实验**以及拉普拉斯的**理论分析**得出，电流元产生磁场的规律称为：

毕奥—萨伐尔-拉普拉斯定律

§ 7.4 毕奥—萨伐尔定律及应用

一、表述：

真空中电流元 $I d\vec{l}$ 在场点 P 产生的磁感应强度为：

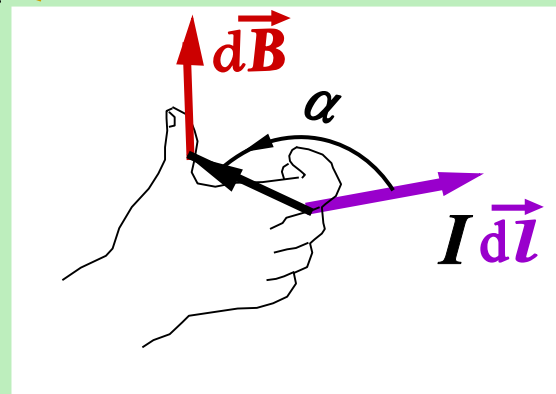
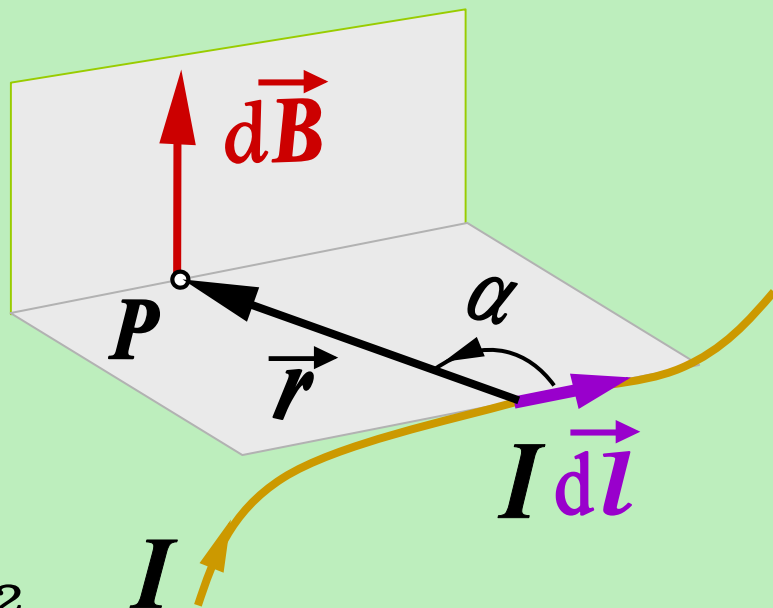
$$\left\{ \begin{array}{l} \text{大小: } dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I dl \sin \alpha}{r^2} \\ \text{方向: } I d\vec{l} \times \vec{r} \end{array} \right.$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I d\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

真空磁导率: $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ N} \cdot \text{A}^{-2}$

◆ 整个载流导线 L 在 P 点的磁感应强度：

$$\vec{B} = \int_L d\vec{B} = \int_L \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$$



二、毕-萨定律的应用

计算一段载流导体的磁场:

1.任取电流元;

2.写出电流元的磁场 $d\vec{B} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{Id\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$

3.分析磁场的对称性, 建立坐标系, 将 $d\vec{B}$ 向选定的坐标轴投影, 然后积分分别求出

$$B_x = \int dB_x, \quad B_y = \int dB_y, \quad B_z = \int dB_z;$$

4.由 $B = \sqrt{B_x^2 + B_y^2 + B_z^2}$ 求总磁场。

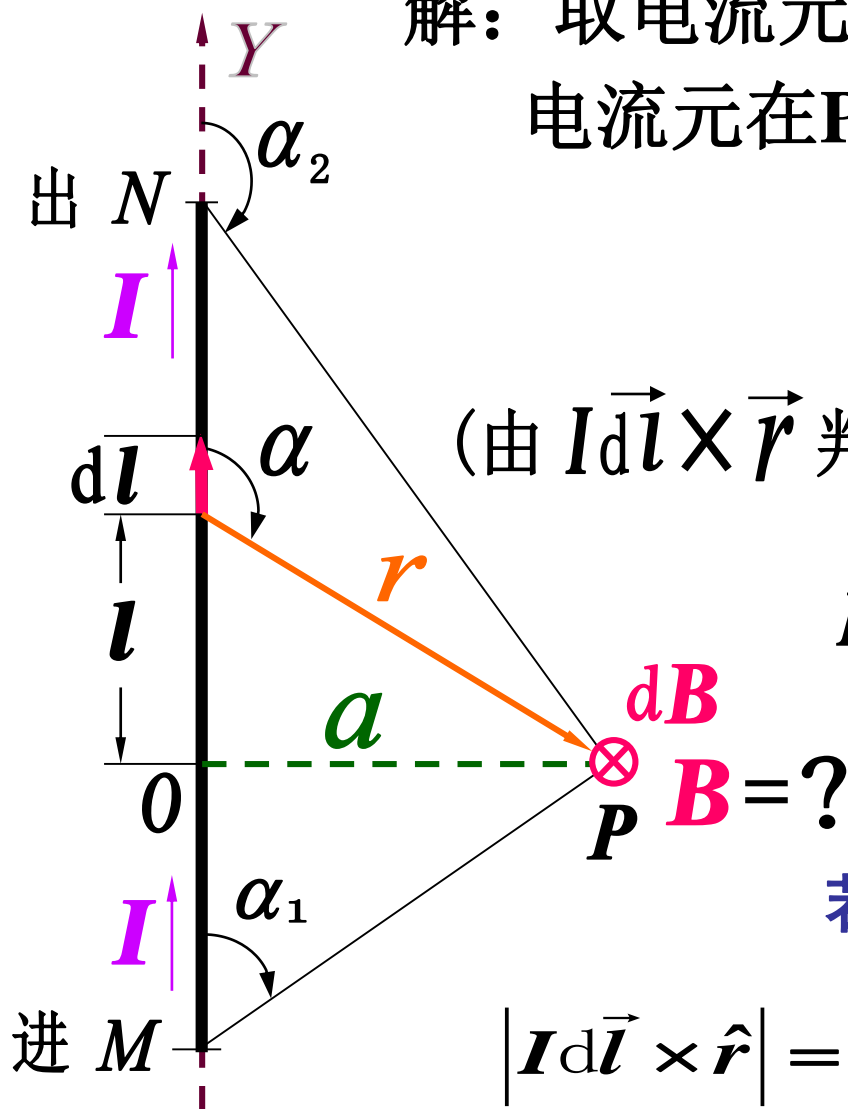
1. 载流直导线的磁场

解：取电流元 $I d\vec{l}$ ，P点对电流元的位矢为 \vec{r} ，
电流元在P点产生的磁感应强度大小为

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin \alpha}{r^2}$$

(由 $I d\vec{l} \times \vec{r}$ 判定) P点：各 $d\vec{B}$ 方向相同 (\otimes)

$$B = \int_L dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_L \frac{Idl \sin \alpha}{r^2}$$

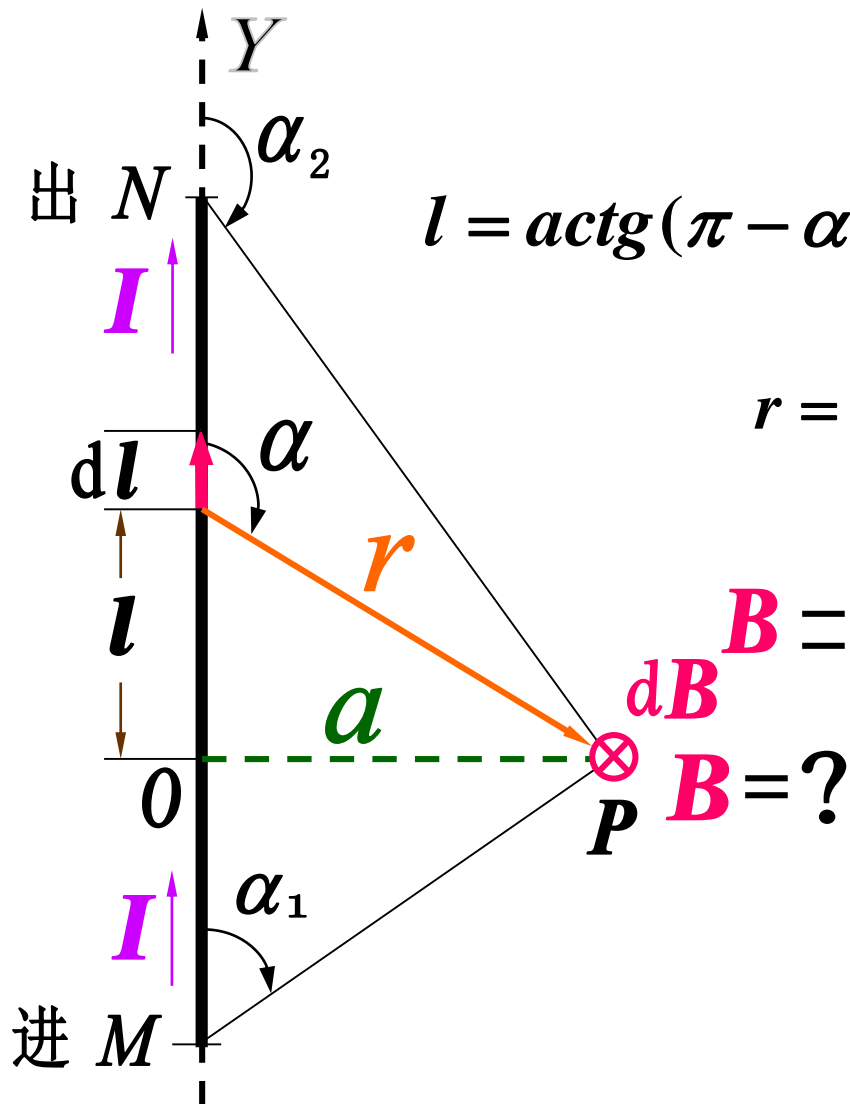


若场点在载流直导线延长线上

$$|I d\vec{l} \times \hat{r}| = 0 \Rightarrow B = 0$$



1. 载流直导线的磁场



$$B = \int_L dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_L \frac{Idl \sin \alpha}{r^2}$$

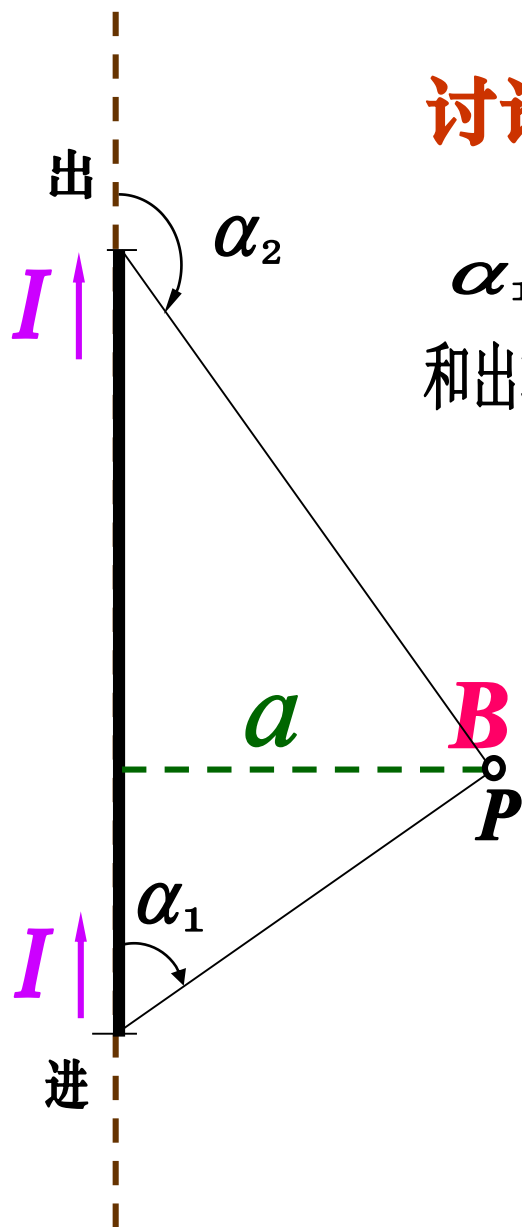
$$l = a \operatorname{ctg}(\pi - \alpha) = -a \operatorname{ctg} \alpha \Rightarrow dl = \frac{a d\alpha}{\sin^2 \alpha}$$

$$r = \frac{a}{\sin(\pi - \alpha)} \Rightarrow r = \frac{a}{\sin \alpha}$$

$$B = \int dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{\alpha_1}^{\alpha_2} \frac{a \sin \alpha / \sin^2 \alpha}{a^2 / \sin^2 \alpha} d\alpha$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{\alpha_1}^{\alpha_2} \sin \alpha d\alpha$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \alpha_1 - \cos \alpha_2)$$



讨论: $\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \alpha_1 - \cos \alpha_2)$

α_1 、 α_2 都是沿电流方向分别由进端和出端转向P点, 都恒用正值代入。

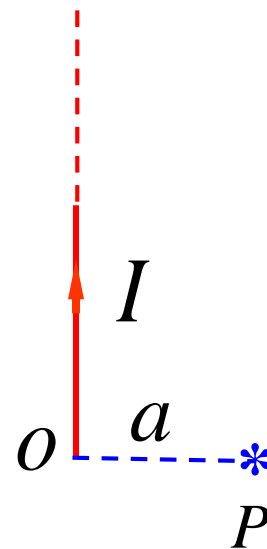
1) 无限长 $\alpha_1 \rightarrow 0, \alpha_2 \rightarrow \pi$

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi a}$$

2) 半无限长 $\alpha_1 = \frac{\pi}{2}, \alpha_2 \rightarrow \pi$

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi a}$$

$$B_{\text{半无限}} = \frac{1}{2} B_{\text{无限}}$$



2. 圆电流的轴线上的磁场

解：任取电流元 $I d\vec{l}$,

$$dB = \frac{\mu_0 I dl \sin \alpha}{4\pi r^2}$$

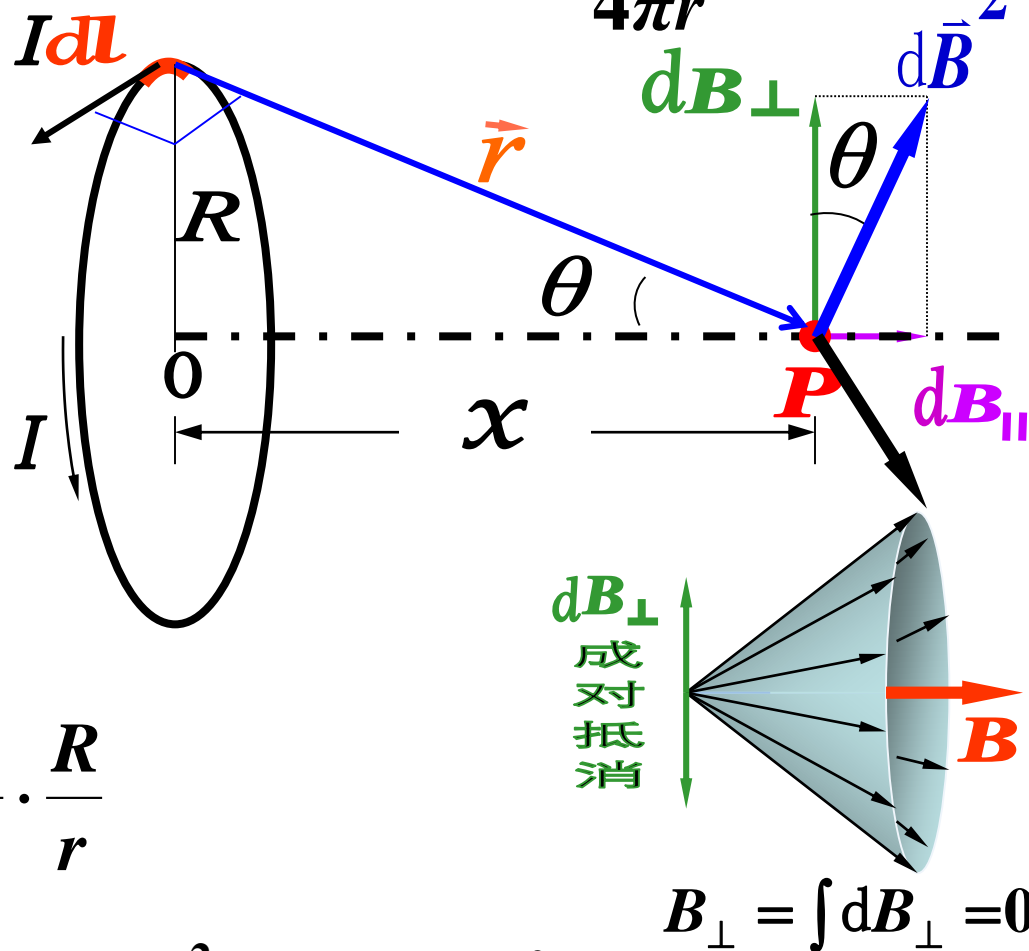
$$= \frac{\mu_0 I dl}{4\pi r^2}$$

$$dB_{\perp} = dB \cos \theta$$

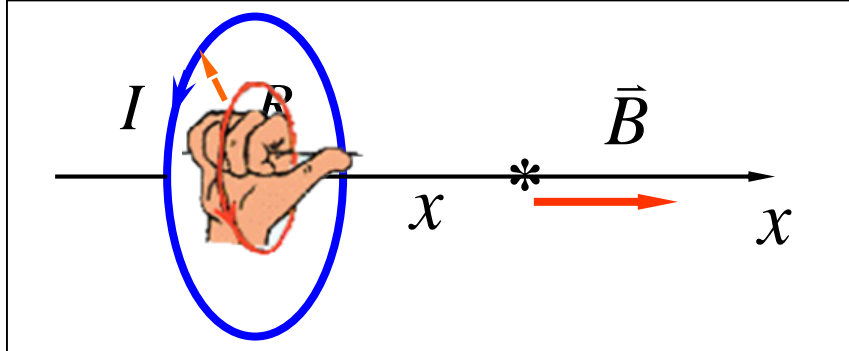
$$dB_{\parallel} = dB \sin \theta = \frac{\mu_0 I dl}{4\pi r^2} \cdot \frac{R}{r}$$

$$B = B_{\parallel} = \int_{2\pi R} \frac{\mu_0 I R}{4\pi r^3} dl = \frac{\mu_0 I R^2}{2r^3} = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 I d\vec{l} \times \hat{r}}{4\pi r^2} \quad (\alpha = \frac{\pi}{2})$$



$$B_{\perp} = \int dB_{\perp} = 0$$



$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

讨论:

(1) 环心处: $x = 0$

$$B_0 = \frac{\mu_0 I}{2R}$$

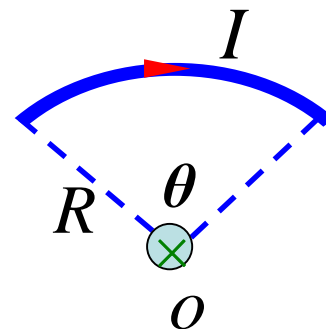
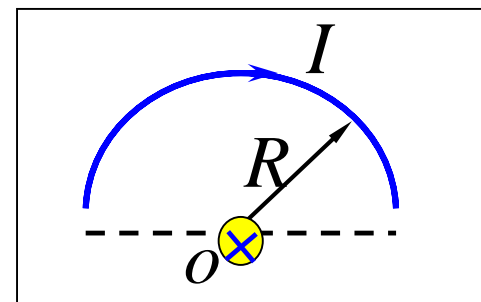
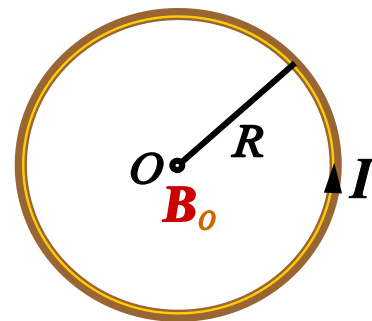
(2) 半圆环电流的圆心处: $B_0 = \frac{\mu_0 I}{4R}$

(3) 张角为 θ 的任意圆弧的圆心处:

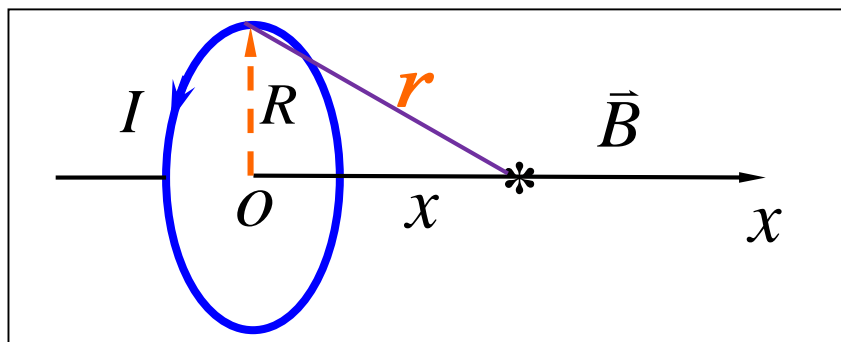
$$B = \frac{\mu_0 I}{2R} \frac{\theta}{2\pi}$$

(4) N 匝载流圆线圈

$$B = \frac{N\mu_0 I R^2}{2(R^2 + x^2)^{3/2}}$$



载流圆线圈轴线上的磁场



$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

线圈面积 $S = \pi R^2$

$$B = \frac{\mu_0 I S}{2\pi (R^2 + x^2)^{3/2}}$$

(5) 远离线圈处, 即 $x \gg R$, 则轴线上各点的 B 值近似为:

$$B = \frac{\mu_0 I S}{2\pi x^3}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \vec{p}_m}{2\pi x^3}$$

$$\vec{E} = \frac{\vec{p}_e}{2\pi \epsilon_0 x^3}$$

电偶极子中垂线上的场强

❖ **磁偶极矩 (磁矩)**

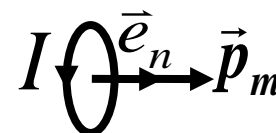
$$\vec{p}_m = I S \vec{e}_n$$

电偶极子 电矩 $\vec{p}_e = q\vec{l}$



\vec{e}_n : 线圈平面的法线方向,
与 I 方向满足右手螺旋。

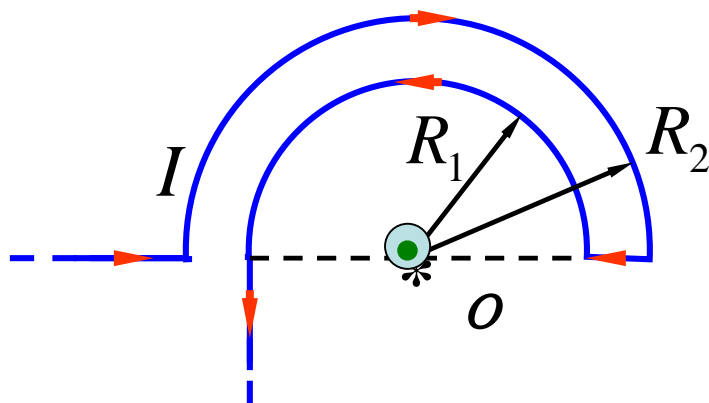
磁偶极子 磁矩 \vec{p}_m



❖ N 匝线圈的**磁矩**

$$\vec{p}_m = N I \vec{S} = N I S \vec{e}_n$$

练习 如图所示导线，求0点的磁感强度。



$$B_0 = \frac{\mu_0 I}{4R_2} - \frac{\mu_0 I}{4R_1} - \frac{\mu_0 I}{4\pi R_1}$$

3. 载流密绕直螺线管轴线上的磁场

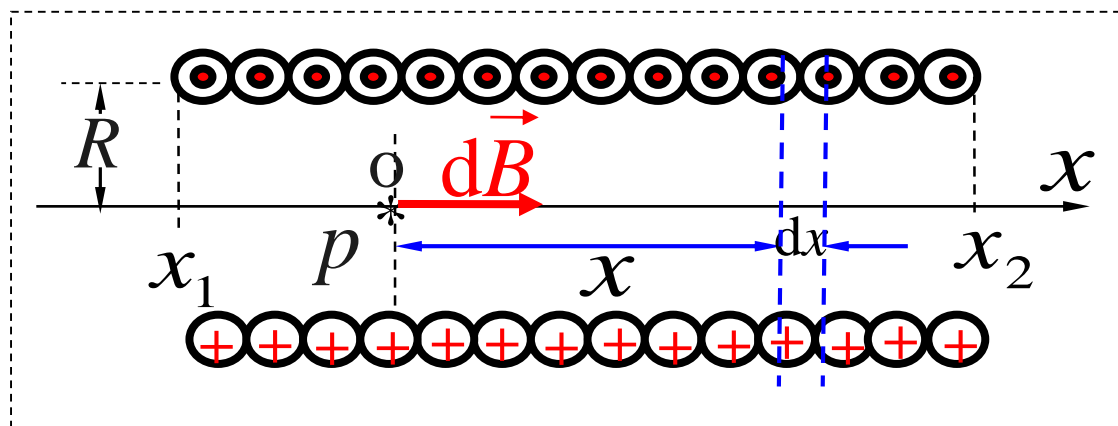
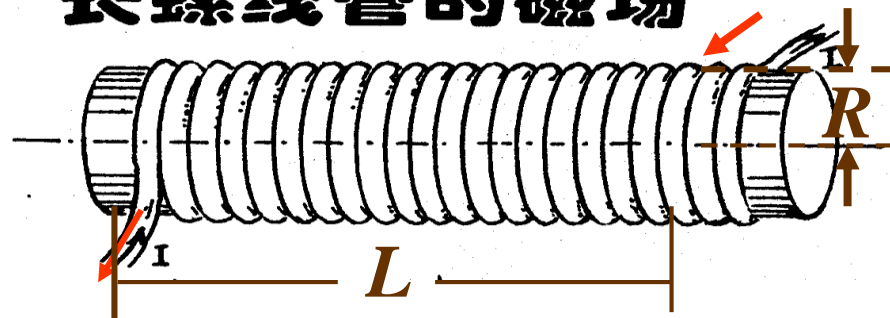
长 L , 半径 R , 单位长度绕有 n 匝线圈, 通有电流 I 。

解: 可把螺线管看成多匝圆形电流线圈紧密排列而成。

长为 dx 的一段看成圆电流, 其电流强度:

$$dI = In dx$$

长螺线管的磁场



$$dB = \frac{\mu_0}{2} \frac{R^2 In dx}{(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

$$B = \int dB = \frac{\mu_0 n I}{2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{R^2 dx}{(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

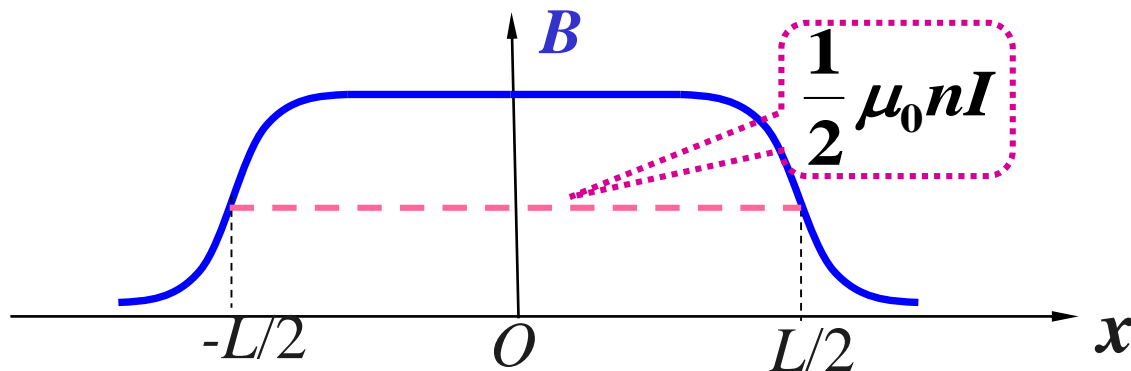
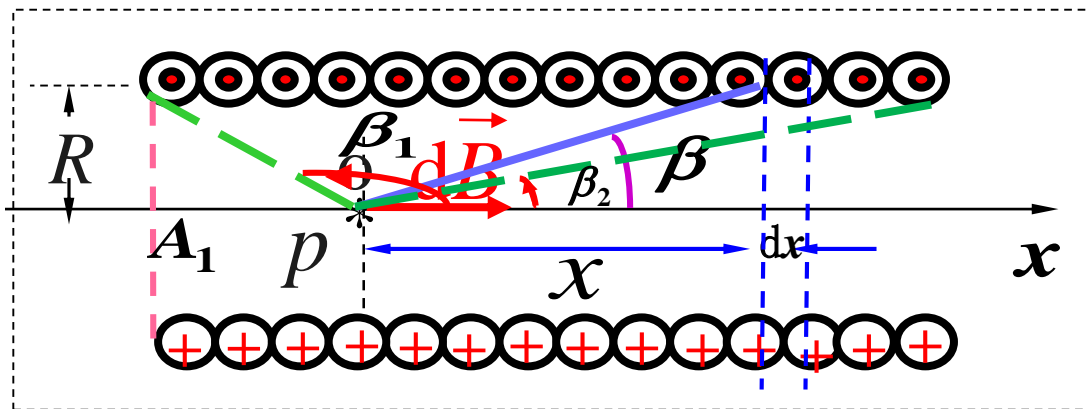
轴线上 p 点的磁场强度:

$$B = \frac{\mu_0 n I}{2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{R^2 dx}{(R^2 + x^2)^{3/2}}$$

$$x = R \cot \beta \quad dx = -\frac{R}{\sin^2 \beta} d\beta$$

$$\therefore B = \frac{\mu_0 n I}{2} \int_{\beta_1}^{\beta_2} \sin \beta \cdot d\beta$$

$$B = \frac{\mu_0 n I}{2} (\cos \beta_2 - \cos \beta_1)$$



管内是均匀磁场, 管外 $B=0$

讨论: 无限长 ($L \gg R$) 的密绕载流螺线管

(1) 管内某处

$$\beta_1 = \pi, \beta_2 = 0$$

$$B = \mu_0 n I$$

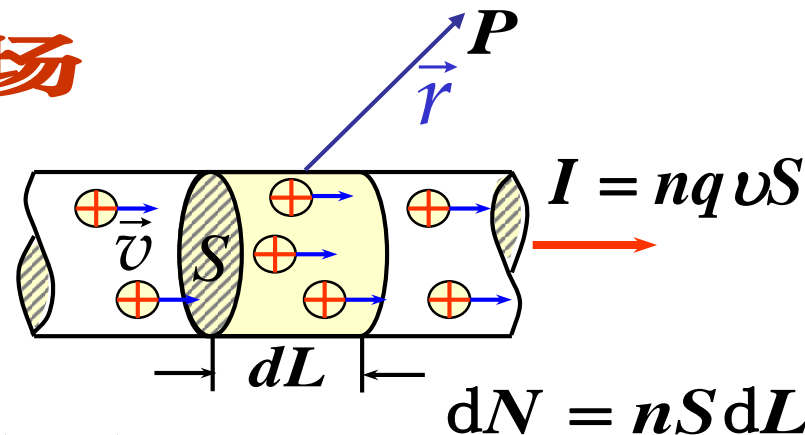
(2) 管端口中心处

$$\beta_1 = \frac{\pi}{2}, \beta_2 = 0$$

$$B = \frac{1}{2} \mu_0 n I$$

三、运动电荷的磁场

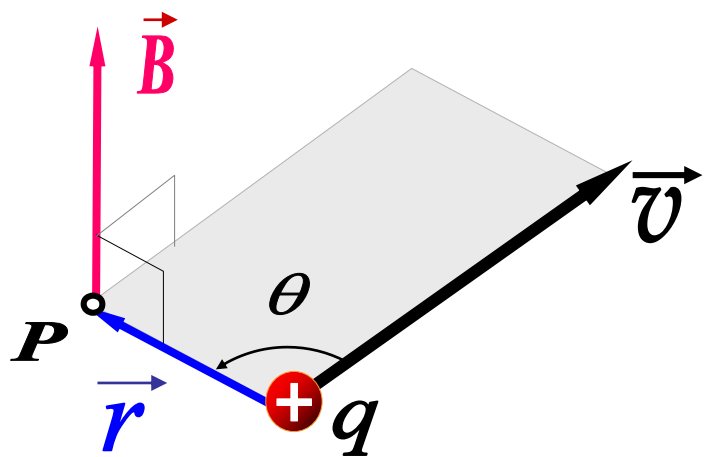
$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{L} \times \hat{r}}{r^2}$$



- 单个运动 (\vec{v}) 电荷所产生的磁场: 电流元内的载流子数

$$\vec{B} = \frac{d\vec{B}}{dN} = \frac{\mu_0 (\cancel{nq} \cancel{vS}) \cancel{dL} \times \hat{r}}{4\pi \cancel{nS} \cancel{dL} r^2}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q\vec{v} \times \hat{r}}{r^2}$$



大小: $B = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{qv \sin \theta}{r^2}$

方向: $\vec{v} \times \vec{r}$ 的方向
(正电荷)

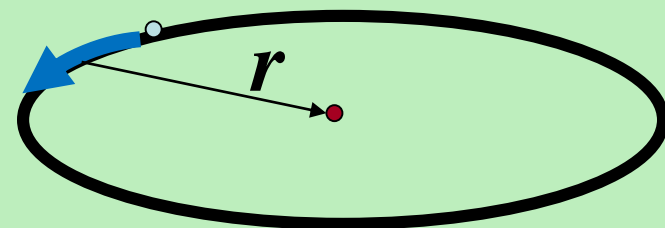
习1. 氢原子中电子质量 m ，电量 e ，它沿圆轨道绕原子核以速率 v 运动，求其在圆心处的磁感应强度及其磁矩。

解：法1 •等效圆电流：

$$I = e \frac{v}{2\pi r}$$

$$B_o = \frac{\mu_0 I}{2r} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{ev}{r^2}$$

•磁矩： $p_m = IS = \frac{evr}{2}$



法2：运动电荷的磁场

$$\vec{B}_o = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e\vec{v} \times \hat{r}}{r^2} \quad B_o = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{ev}{r^2}$$

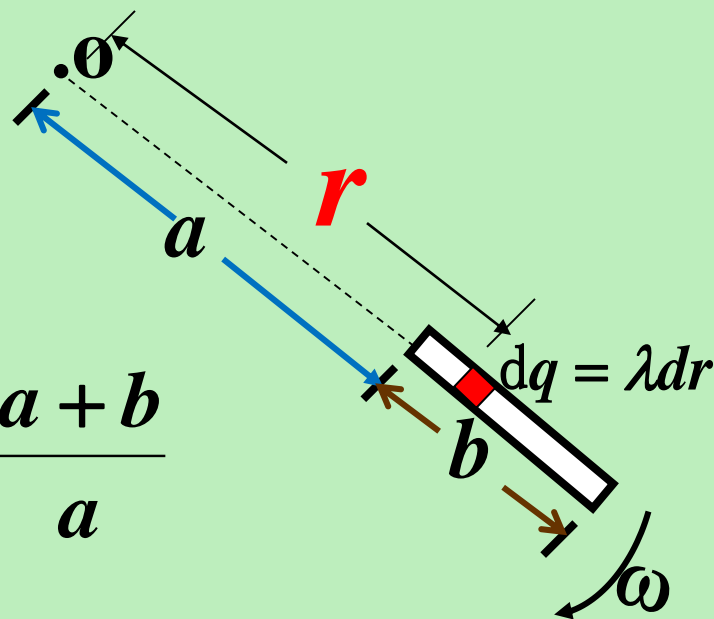
习2.电荷线密度为 λ 的带电棒，以角速度 ω 绕 O 点旋转，求： O 点的磁感应强度

解：棒的每段线元对应一个圆电流。取线元 dr ，其所带电量为 $dq = \lambda dr$

$$dI = \frac{\omega}{2\pi} \lambda dr$$

$$dB_O = \frac{\mu_0 dI}{2r} = \frac{\mu_0 \omega \lambda}{4\pi} \frac{dr}{r}$$

$$B_0 = \frac{\mu_0 \omega \lambda}{4\pi} \int_a^{a+b} \frac{dr}{r} = \frac{\mu_0 \omega \lambda}{4\pi} \ln \frac{a+b}{a}$$



用运动带电粒子的磁场求解？

习3. 均匀带电圆盘，半径为 R ，电荷面密度为 σ ，以 ω 旋转时，求中心处的磁场及圆盘的磁矩。

解：取一半径为 r ，宽度为 dr 的圆环，其所带的电量 $dq = \sigma 2\pi r dr$ ，对应圆电流：

$$dI = \frac{\omega}{2\pi} \sigma 2\pi r dr = \omega \sigma r dr$$

$$dB_o = \frac{\mu_0}{2r} dI = \frac{1}{2} \mu_0 \omega \sigma dr$$

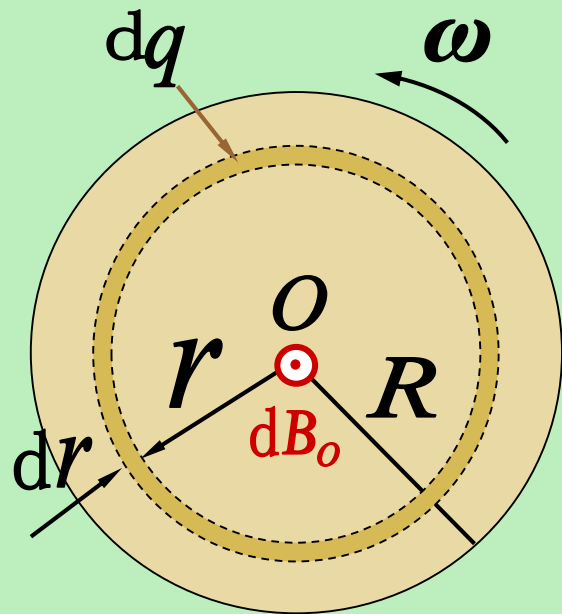
$$B_o = \int dB_o = \frac{1}{2} \mu_0 \omega \sigma \int_0^R dr = \frac{1}{2} \mu_0 \omega \sigma R$$

•圆环电流的磁矩：

$$dp_m = r dI = \pi r^2 \omega \sigma dr = \pi \omega \sigma r^3 dr$$

$$p_m = \int dp_m = \pi \omega \sigma \int_0^R r^3 dr = \frac{1}{4} \pi \omega \sigma R^4$$

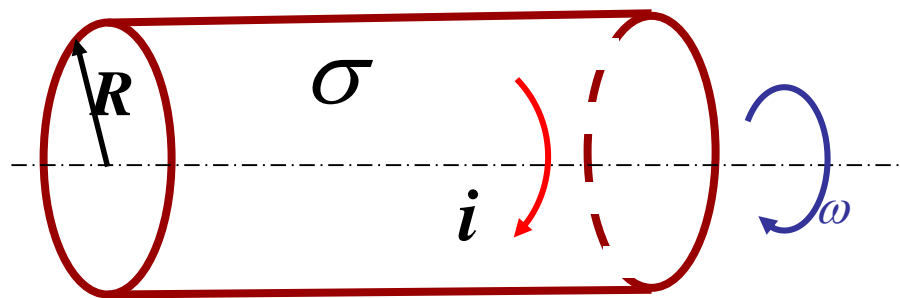
应用圆电流公式 $B_o = \frac{\mu_0 I}{2R}$



习4： 如图半径为 R 的均匀带电无限长直圆筒，电荷面密度 σ ，筒以速度 ω 绕其轴转动。求圆筒内部的 B 。

思路：

等效于长直密绕螺线管，
设螺线管总长度为 L ，则



$$I_{\text{总}} = 2\pi R \cdot L \cdot \sigma \cdot \frac{\omega}{2\pi} = \omega R \sigma L$$

方向：平行轴向右

$$B = \mu_0 n I = \mu_0 \frac{I_{\text{总}}}{L} = \mu_0 \omega R \sigma$$