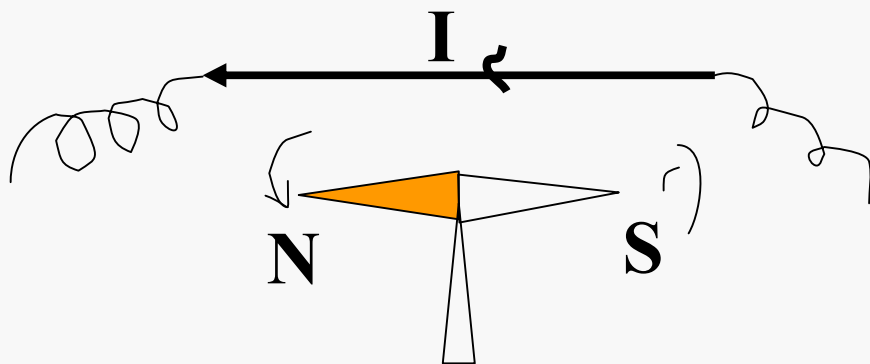


第八章 恒定磁场

静止电荷在其周围产生**静电场**；运动电荷即电流在其周围也会产生电场。当电流不随时间变化时，是**稳恒电场**。本章我们讲-----在运动电荷周围也会产生**磁场**。运动电荷之间的相互作用是通过电场和磁场传递的。

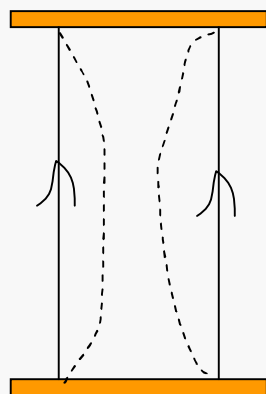
8.1 磁场 磁感应强度

一. 有关实验 1、奥斯特实验（电流的磁效应）

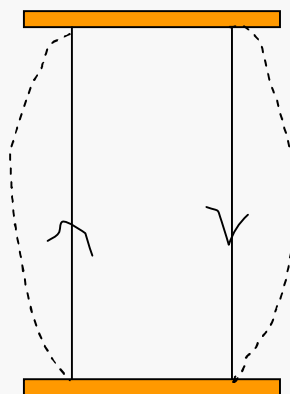


1820年做出此实验，它在历史上第一次揭示了电现象和磁现象的联系，对电磁学的发展起着重要的作用

2. 两段平行放置的并两端固定的导线



同向相吸



异向相斥

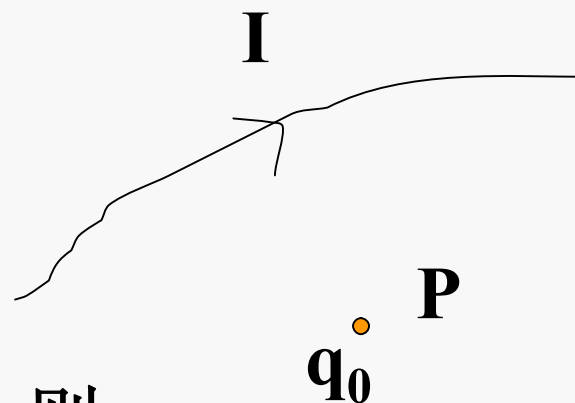
事实说明：运动电荷在其周围不仅会产生电场，也会产生磁场。则在其间的运动电荷就会受到这两个场施于它的力。

电流（运动电荷）  磁场  电流（运动电荷）

描述磁场性质的物理量用磁感应强度 \vec{B} 来描述。

二. 磁场 磁感应强度

一稳恒电流 I ，在其周围存在
电场，场强为 \vec{E}



- 1) 一试验电荷 q_0 静止放在 P 点，则
其受到的电场力

$$\vec{F}_e = q_0 \vec{E}$$

- 2) 当 q_0 是运动的，通过 P 点的速度为 \vec{v} ，此时受的
力的大小与方向与上电场力都不同，设受力为 \vec{F}

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

前一项与电荷运动速度无关
后一项与电荷运动速度有关

与电荷运动速度有关的力，称为**磁力**。磁力仅仅对运动电荷才会出现，通常称**洛仑兹力**。

1、磁感应强度的大小：

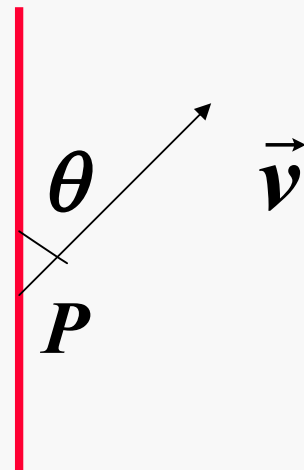
实验表明：磁力的大小与 q 、 \vec{v} 有关，与 $q\vec{v}$ 成正比，与 \vec{v} 的方向有关。

磁线：运动电荷沿此磁线方向运动时，不受磁力。

$$F_m \propto qv \sin \theta$$

$$B = \frac{F_m}{qv \sin \theta}$$

B 称为 P 点
磁感应强度的大小

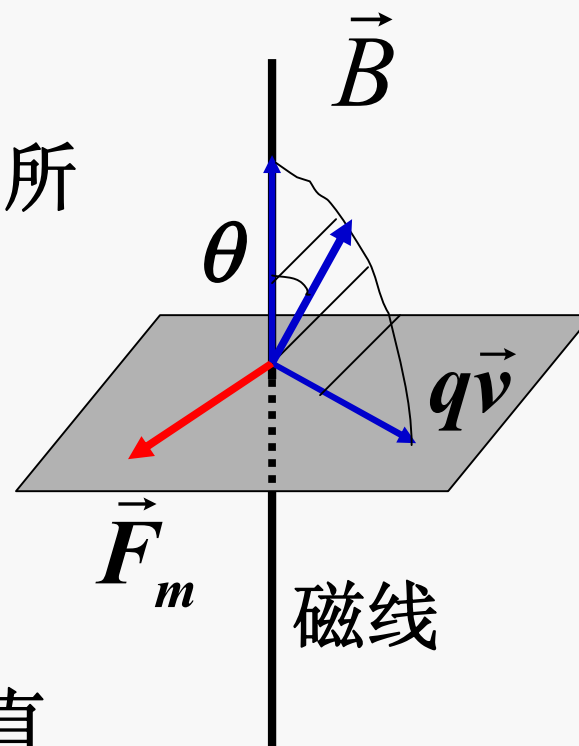


2、磁感应强度的方向

实验表明：磁力的方向是沿 $q\vec{v}$ 与磁线所构成的平面的法线方向。

当 $\theta = \frac{\pi}{2}$ 时，此时受的磁力最大

这时： \vec{F}_{max} , $q\vec{v}$ 和磁线三者互相垂直



定义：

$$\vec{F}_{max} \times q\vec{v}$$

所指的方向称为**磁感应强度**的方向，它与磁线平行。

单位： 特斯拉(T) 高斯 (G) $1T = 10^4 G$

3. 实验表明：磁场和电场一样，遵循叠加原理。

$$\vec{B} = \sum \vec{B}_i$$

三、洛伦兹力公式

运动电荷在磁场中受力为：

$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B} \quad \longrightarrow$$

洛伦兹力公式

大小： $F = qvB \sin \theta$

方向：右手螺旋定则

运动电荷在电磁场中受力：

$$\vec{f} = q\vec{E} + q\vec{v} \times \vec{B}$$

电场力，与电荷的运动状态无关

磁场力，运动电荷才受磁力

8.2 毕奥—萨伐尔定律

一、毕奥——萨伐尔定律

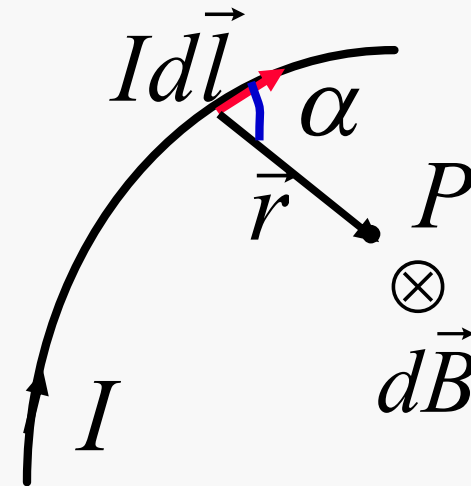
电流元: $I d\vec{l}$

由实验: 一电流元 $I d\vec{l}$ 在某点 P 产生的磁场的磁感应强度为:

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}_0}{r^2}$$

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

$$\text{方向: } d\vec{B} \perp \vec{r}_0, Id\vec{l}$$



毕奥——萨伐尔定律

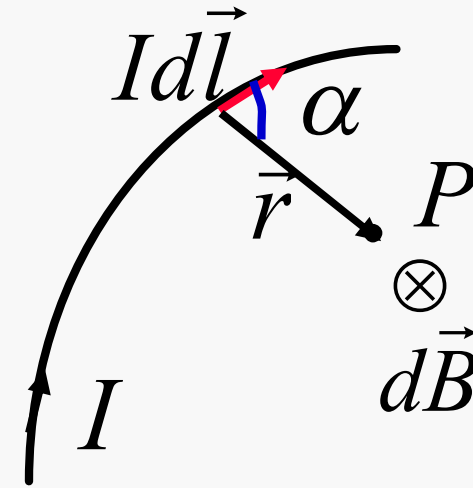
\vec{r}_0 为 \vec{r} 方向单位矢量

$$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} (\text{N/A}^2)$$

真空中的磁导率

一段长为 L 的直导线其在 P 点产生的 \vec{B} 是各个 $I d\vec{l}$ 在该处产生的 $d\vec{B}$ 的矢量叠加。（叠加原理）

$$\vec{B} = \int_L d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_L \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}_0}{r^2}$$



二、应用

简单形状载流导线的磁场

- 1) 载流直导线产生的磁场
- 2) 载流圆线圈产生磁场。

复杂的可看做是这两种简单的叠加。

例1 载流直导线的磁场

$Id\vec{l}$ 的在 P 点的 $d\vec{B}$

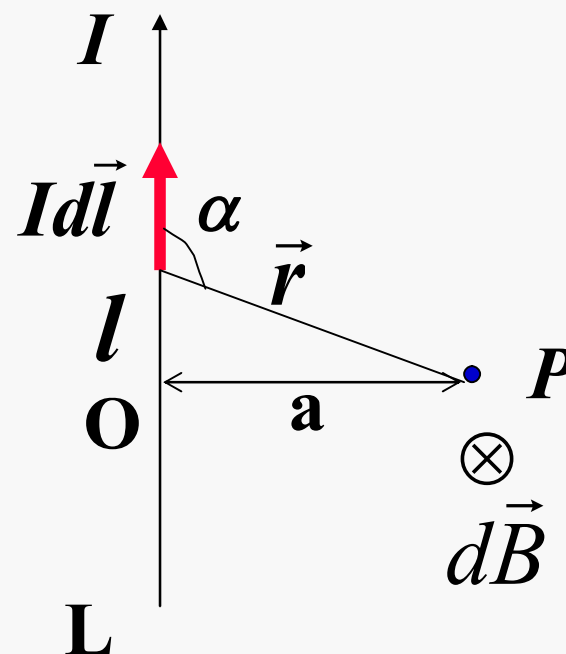
$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}_0}{r^2}$$

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

方向: 垂直纸面向里

长为 L 的直导线在 P 点的 B

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



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

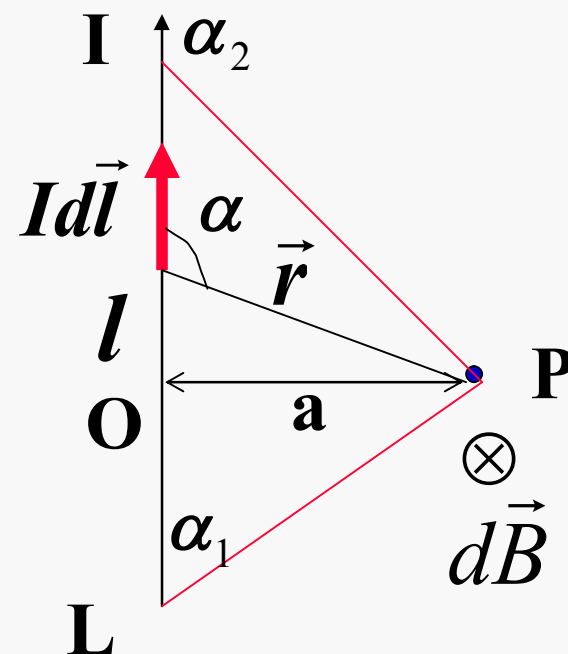
做代换:

$$\left\{ \begin{array}{l} r = \frac{a}{\sin \alpha} \\ l = -a \operatorname{ctg} \alpha \\ dl = \frac{a}{\sin^2 \alpha} d\alpha \end{array} \right.$$

得:

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

方向：以直导线为轴线的圆周的切线方向，与电流构成右手螺旋法则。



大小： $B \propto \frac{1}{a}, I$
离导线越远，B越小

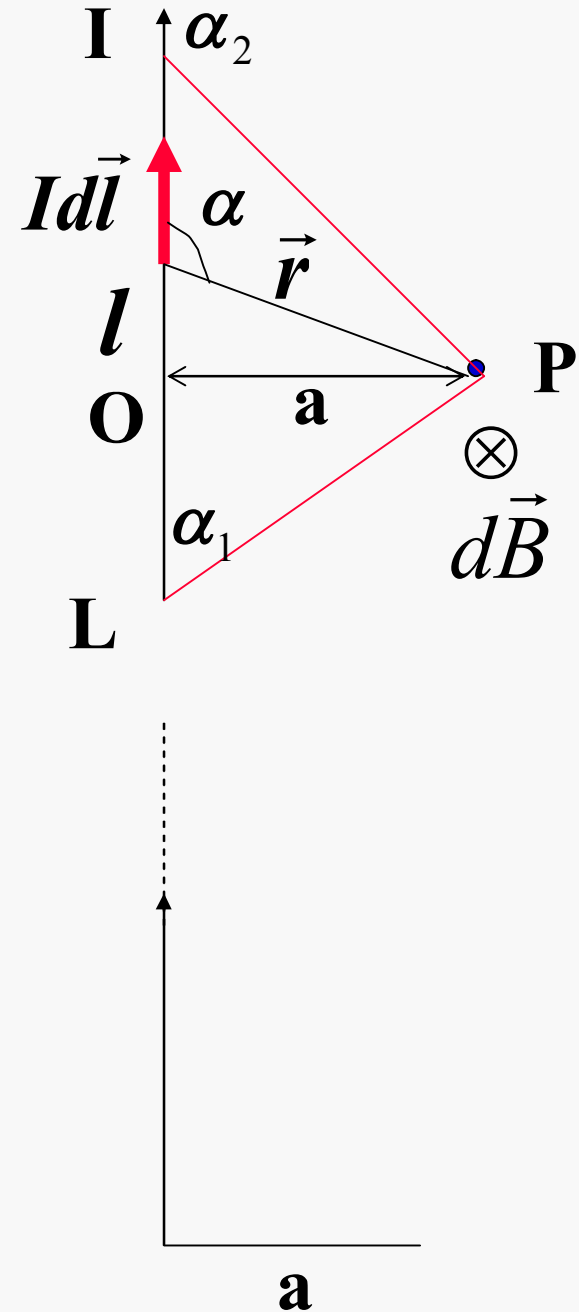
$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \alpha_1 - \cos \alpha_2)$$

特例： 1) 导线无限长时

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

2) 半无限长时

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



例2 载流圆线圈轴线上的磁场

电流元产生的磁场

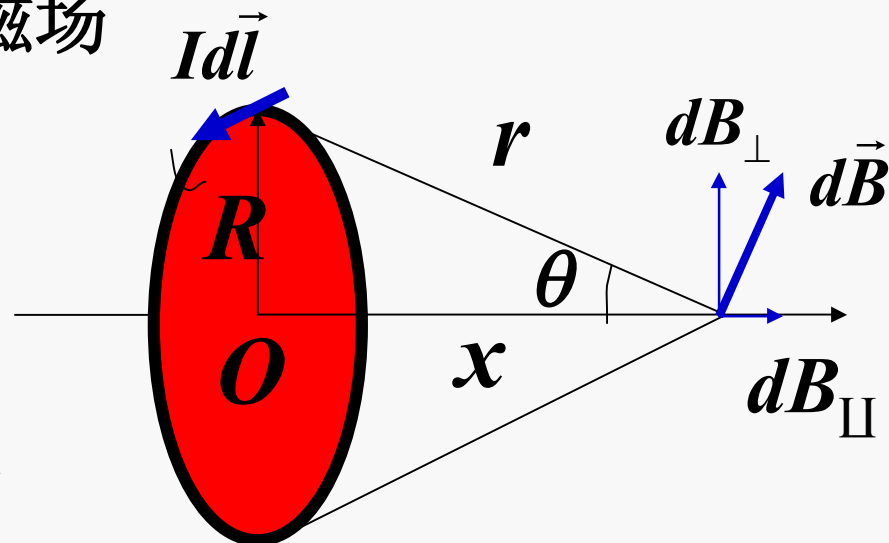
$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

垂直分量相互抵消，只剩下平行分量的标量叠加。

$$dB_{\parallel} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \cdot \sin \theta}{r^2}$$

载流圆线圈产生磁场

$$\begin{aligned} B &= \int dB_{\parallel} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{Idl \sin \theta}{r^2} \\ &= \frac{\mu_0 I \sin \theta}{4\pi r^2} \int_0^{2\pi R} dl = \frac{\mu_0 I \pi R \sin \theta}{2\pi r^2} \end{aligned}$$



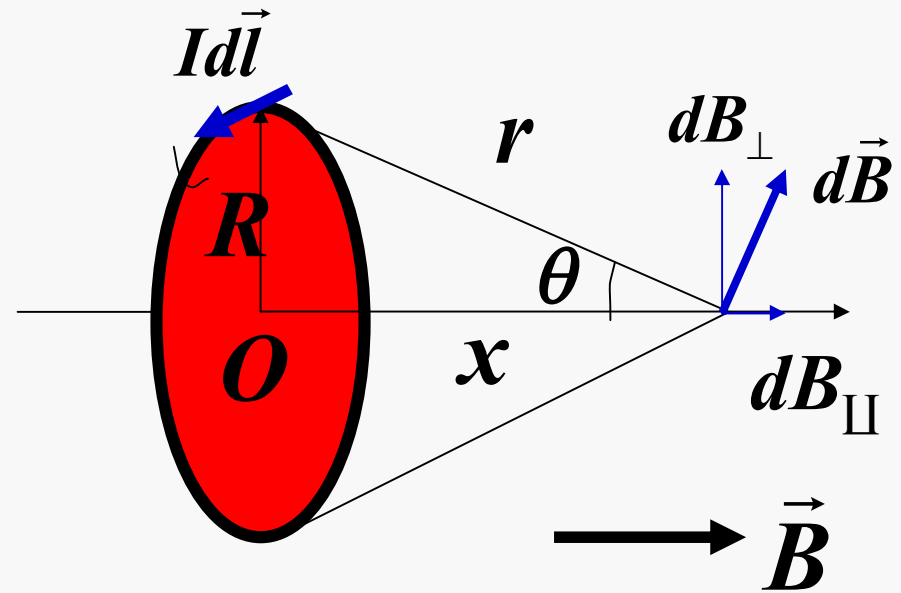
$$B = \frac{\mu_0 I \pi R \sin \theta}{2 \pi r^2}$$

做代换:

$$\begin{aligned} B &= \frac{\mu_0 I \pi R^2}{2 \pi (x^2 + R^2)^{3/2}} \\ &= \frac{\mu_0 IS}{2 \pi (x^2 + R^2)^{3/2}} \end{aligned}$$

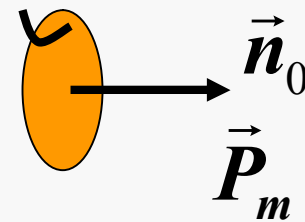
引入磁偶极子的概念:

磁矩: $\vec{P}_m = IS \vec{n}_0$



$$S = \pi R^2$$

线圈所围面积



$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \vec{P}_m}{2 \pi (x^2 + R^2)^{3/2}}$$

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

特例： 1) 圆心处 $x = 0$

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

2) 无限远处 $x \gg R$

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

电偶极子 电偶极矩 $\vec{p}_e \xrightarrow{- \quad +}$

磁偶极子 磁偶极矩 $\vec{p}_m I \odot \longrightarrow$

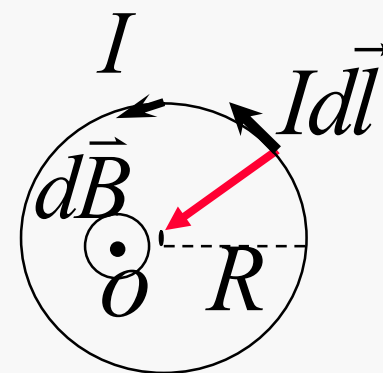
也可直接计算：(圆心)

任取电流元 $I d\vec{l}$

在场点O的磁感强度方向

垂直纸面向外大小为

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



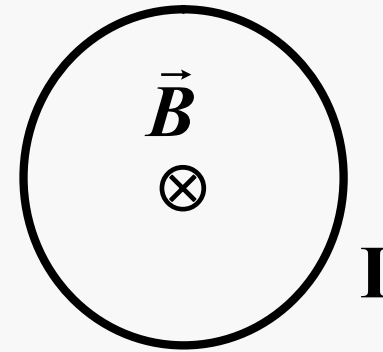
各电流元的磁场方向相同 大小直接相加

$$B = \int_L \frac{\mu_0 I dl}{4\pi R^2} = \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} \int_L dl = \frac{\mu_0 I}{2 R} \quad \vec{B} \odot$$

载流圆环

圆心角 $\theta = 2\pi$

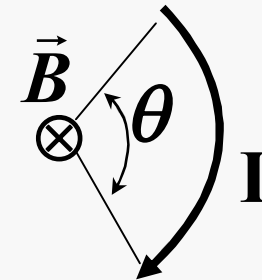
$$B = \frac{\mu_0 I}{2R}$$



载流圆弧

圆心角 θ

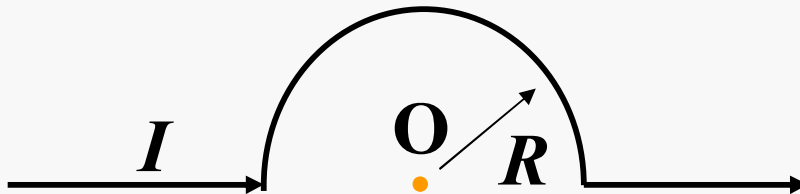
$$B = \frac{\mu_0 I}{2R} \cdot \frac{\theta}{2\pi} = \frac{\mu_0 I \theta}{4\pi R}$$



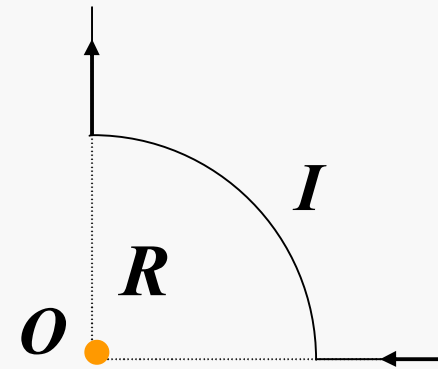
半圆, 1/3圆.....,在园心处的磁场?

利用叠加原理求组合导线的磁场

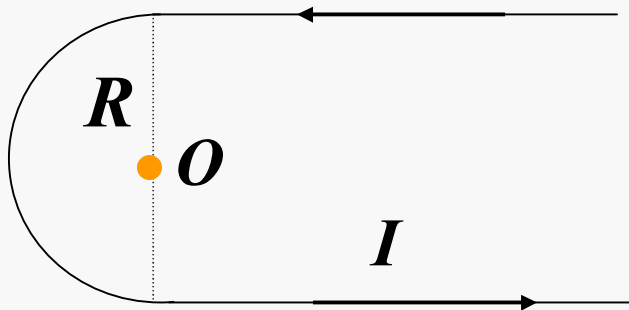
例3 如图，求圆心O点的 \vec{B}



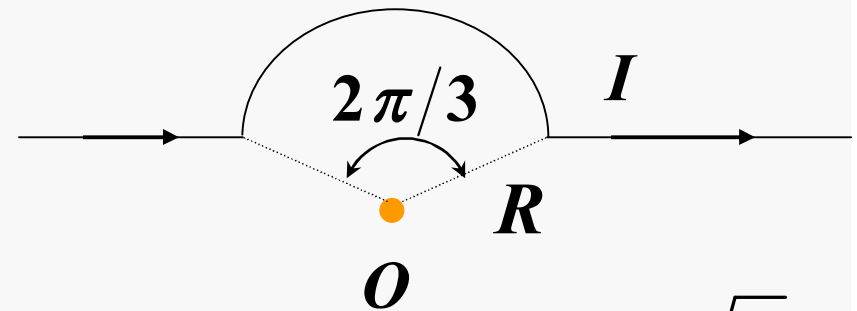
$$B = \frac{\mu_0 I}{4R} \otimes$$



$$B = \frac{\mu_0 I}{8R} \odot$$



$$B = \frac{\mu_0 I}{4R} + \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \odot$$



$$B = \frac{\mu_0 I}{6R} + \frac{\mu_0 I}{\pi R} \left(1 - \frac{\sqrt{3}}{2}\right) \otimes$$

例 无限长载流直导线弯成如图形状

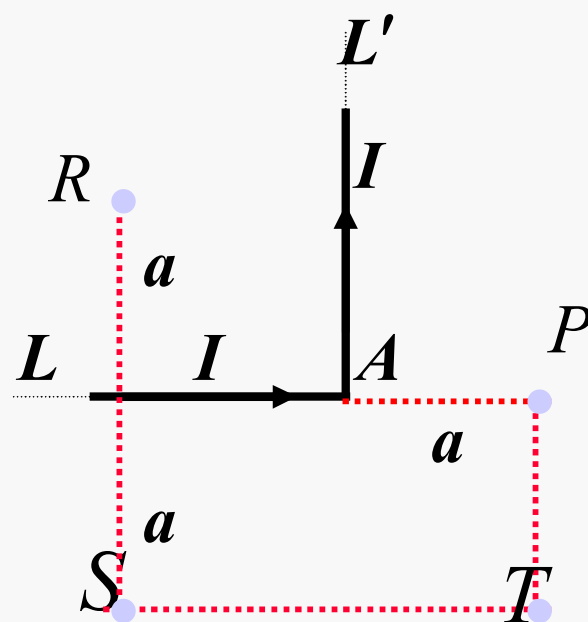
$$I = 20 \text{ A} \quad a = 4 \text{ cm}$$

求: P 、 R 、 S 、 T 四点的 \vec{B}

解: P 点 $B_p = B_{LA} + B_{L'A}$

$$= 0 + \frac{\mu_0 I}{4\pi a} = 5 \times 10^{-5} \text{ T}$$

方向 \otimes



R 点 $B_R = B_{LA} + B_{L'A}$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos 0 - \cos \frac{3}{4}\pi) + \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \frac{1}{4}\pi - \cos \pi)$$

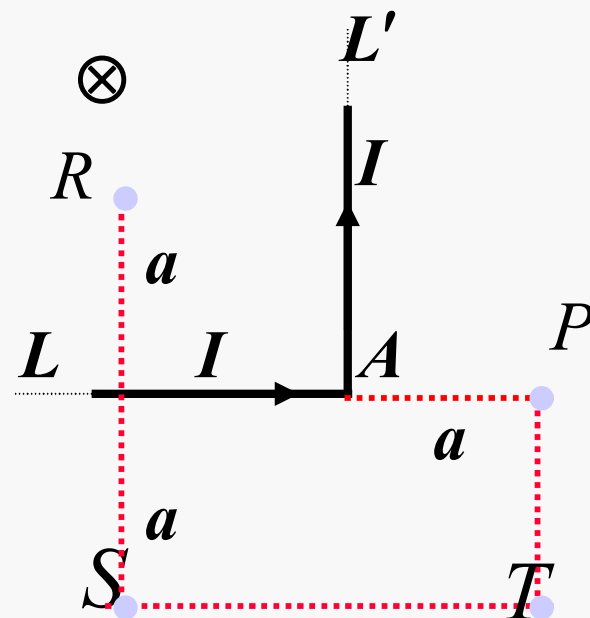
$$= 1.71 \times 10^{-5} \text{ T}$$

方向 \odot

S点 $B_{LA} = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos 0 - \cos \frac{3}{4}\pi)$ 方向 \otimes

$B_{L'A} = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \frac{3}{4}\pi - \cos \pi)$ 方向 \odot

$B_S = B_{LA} - B_{L'A} = 7.07 \times 10^{-5} T$ 方向 \otimes



T点 $B_{LA} = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos 0 - \cos \frac{\pi}{4})$ 方向 \otimes

$B_{L'A} = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \frac{3}{4}\pi - \cos \pi)$ 方向 \otimes

$B_T = B_{LA} + B_{L'A} = 2.94 \times 10^{-5} T$ 方向 \otimes

#例 两平行载流直导线

求 两线中点 \vec{B}_A

#过图中矩形的磁通量

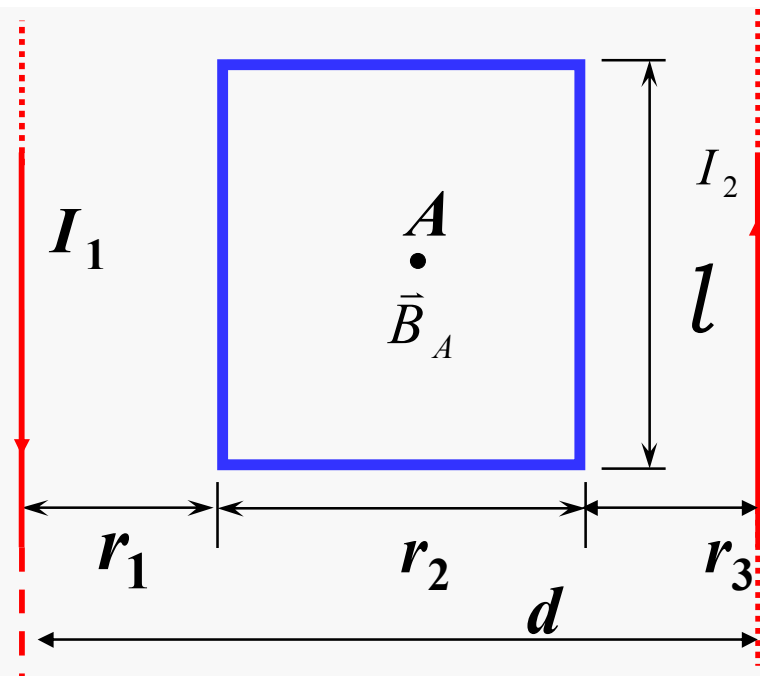
解: I_1 、 I_2 在A点的磁场

$$B_1 = B_2 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi d/2}$$

$$= 2.0 \times 10^{-5} T$$

$$B_A = B_1 + B_2 = 4.0 \times 10^{-5} T$$

方向 \odot



$$d = 40 \text{ cm}$$

$$r_2 = 20 \text{ cm}$$

$$l = 25 \text{ cm}$$

$$r_1 = r_3 = 10 \text{ cm}$$

$$I_1 = I_2 = 20 \text{ A}$$

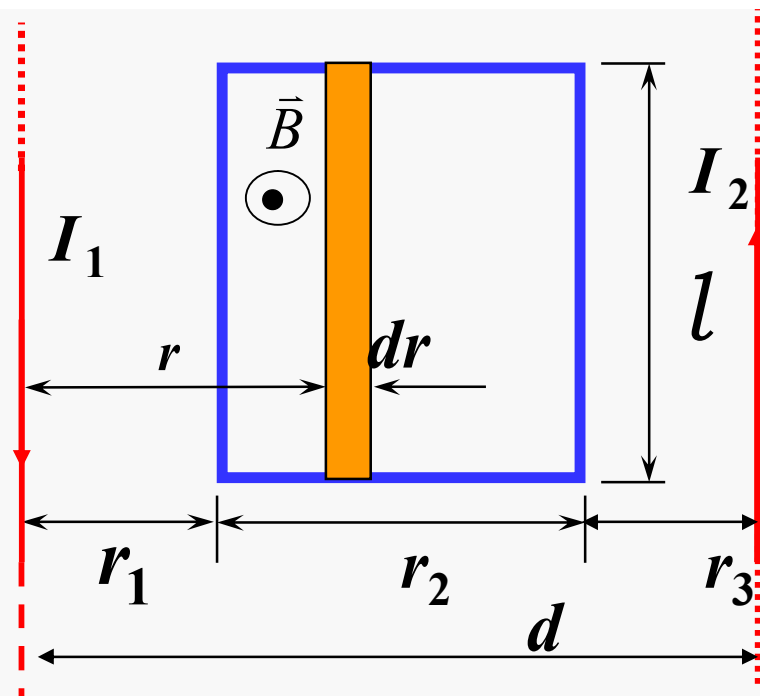
如图在距1为 r 处取一宽为 dr 的面元,则有

$$d\Phi_m = \vec{B} \cdot d\vec{S} = B l dr$$

$$B = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r} + \frac{\mu_0 I_2}{2\pi (d - r)}$$

方向 \odot

$$\begin{aligned} \Phi_m &= \int d\Phi_m = \int_{r_1}^{r_1+r_2} \left[\frac{\mu_0 I_1}{2\pi r} + \frac{\mu_0 I_2}{2\pi (d - r)} \right] l dr \\ &= \frac{\mu_0 I_1 l}{2\pi} \ln \frac{r_1 + r_2}{r_1} + \frac{\mu_0 I_2 l}{2\pi} \ln \frac{d - r_1}{d - r_1 - r_2} \\ &= 2.26 \times 10^{-6} \text{ Wb} \end{aligned}$$



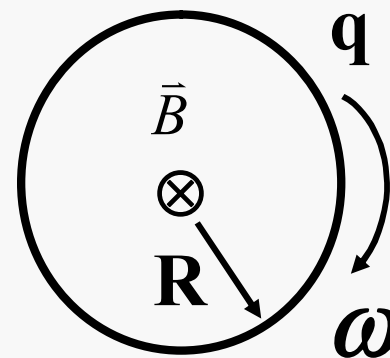
例 均匀带电圆环

已知： q 、 R 、 ω 圆环绕轴线匀速旋转
求圆心处的 \vec{B}

解： 带电体转动，形成运流电流

$$I = \frac{q}{T} = \frac{q}{2\pi/\omega} = \frac{q\omega}{2\pi}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2R} = \frac{\mu_0 q \omega}{4\pi R}$$



例 均匀带电圆盘

已知： q 、 R 、 ω 圆盘绕轴线匀速旋转。

求圆心处的 \vec{B} 及圆盘的磁矩

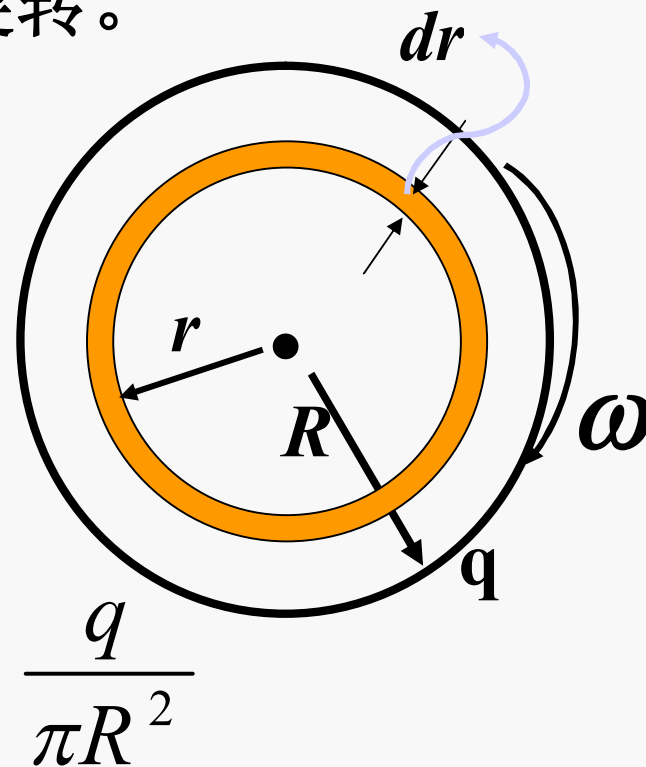
解：如图取半径为 r ，宽为 dr 的环带。

$$\text{元电流 } dI = \frac{dq}{T} = \frac{dq}{2\pi/\omega} = \frac{\omega}{2\pi} dq$$

$$dq = \sigma ds = \sigma \cdot 2\pi r dr \quad \text{其中} \quad \sigma = \frac{q}{\pi R^2}$$

$$dI = \sigma \omega r dr$$

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



$$B = \int dB = \int \frac{\mu_0 dI}{2r} = \int_0^R \frac{\mu_0}{2r} \sigma \omega r dr$$

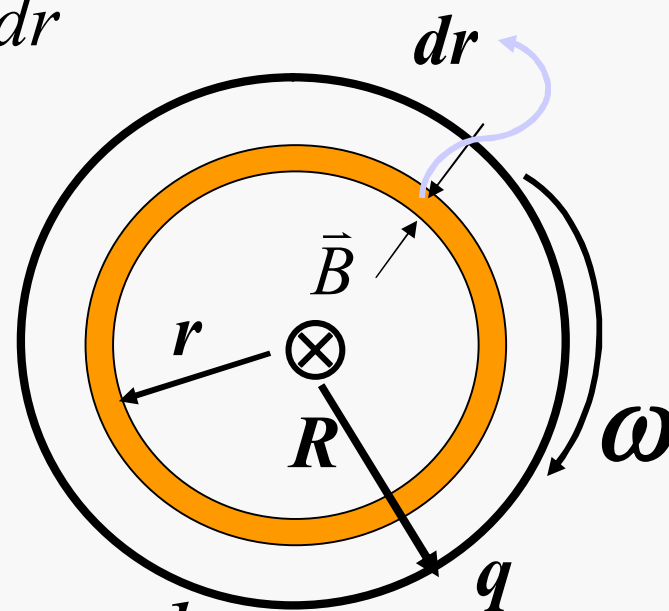
$$= \frac{\mu_0 \sigma \omega R}{2} = \frac{\mu_0 \omega q}{2\pi R}$$

线圈磁矩 $\vec{P}_m = IS\vec{n}$

如图取微元 $dP_m = SdI = \pi r^2 \sigma \omega r dr$

$$P_m = \int dP_m = \int_0^R \pi r^2 \sigma \omega r dr = \frac{\pi \sigma \omega R^4}{4}$$

方向： \otimes



例题

宽度为 a 的无限长金属平板，均匀通电流 I ，

求：图中 **P** 点的磁感应强度。

解：建立坐标系

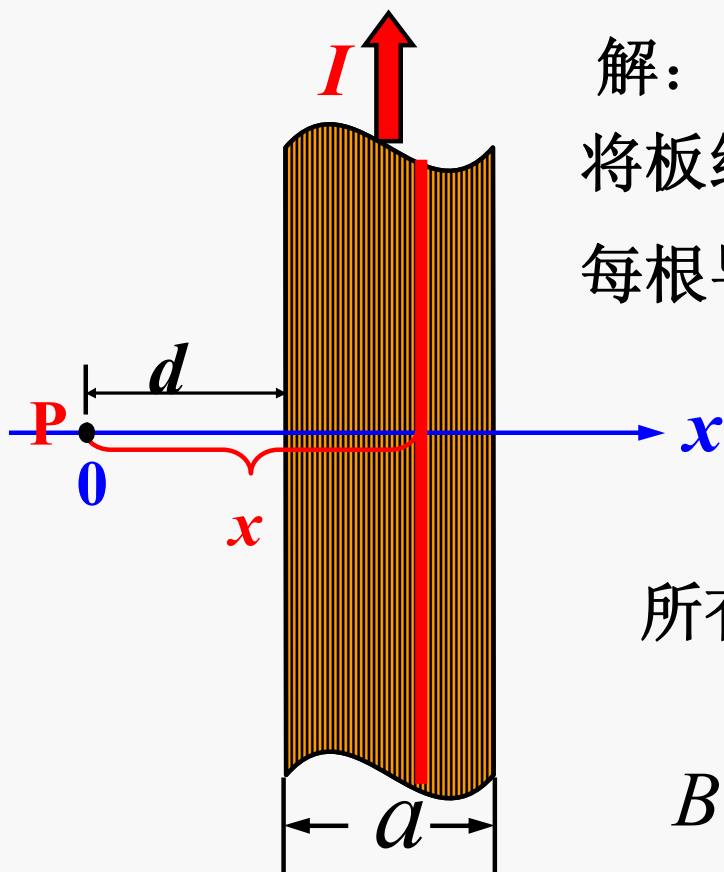
将板细分为许多无限长直导线

每根导线宽度为 dx 通电流 $dI = \frac{I}{a} dx$

$$dB = \frac{\mu_0 dI}{2\pi x} = \frac{\mu_0 I dx}{2\pi ax}$$

所有 dB 的方向都一样： \odot

$$B = \int_d^{a+d} \frac{\mu_0 I dx}{2\pi ax} = \frac{\mu_0 I}{2\pi a} \ln \frac{a+d}{d}$$



#例 长为 l 的直螺线管轴线上的 \vec{B} ，半径为 R ，单位长度的匝数为 n ，电流强度为 I 。求：轴线上P点的磁感应强度？

解：取一 dx 段螺线管元

此螺线管元相当于

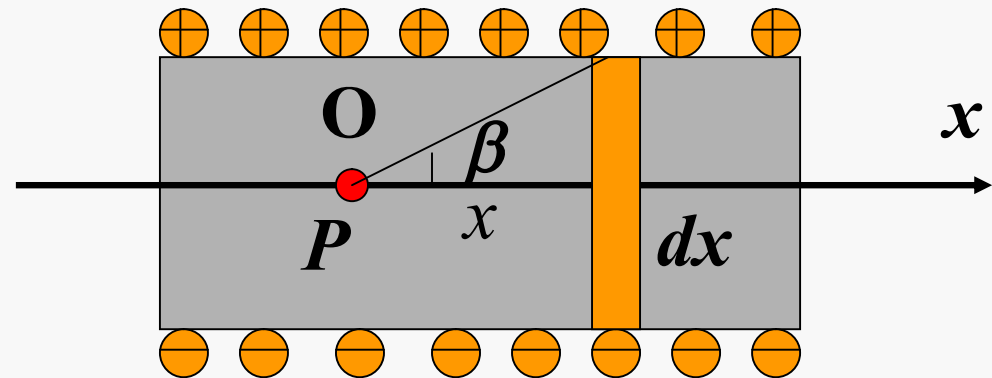
$I' = ndxI$ 圆线圈

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

方向向右

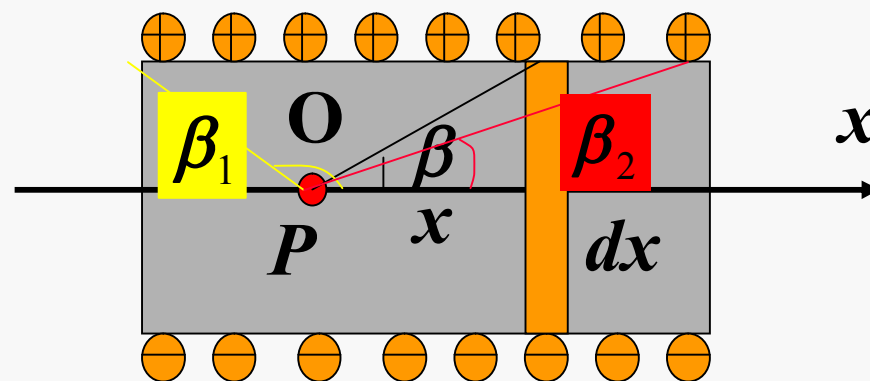
$$\therefore B = \int dB = \frac{\mu_0}{2\pi} \int \frac{P_m}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\mu_0}{2\pi} \int \frac{I'S}{(x^2 + R^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0}{2\pi} \int \frac{nI \pi R^2 dx}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$



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

代换: $\begin{cases} x = R \operatorname{ctg} \beta \\ dx = -R \frac{d\beta}{\sin^2 \beta} \end{cases}$



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

特例: 1) 无限长螺线管 $\beta_1 = \pi \quad \beta_2 = 0$

$$B = \mu_0 n I$$

2) 在螺线管的两个端点 $\beta_1 = \pi/2, \beta_2 = 0$

$$B = \mu_0 n I / 2$$