

# 大学物理•电磁学

主讲教师: 吴 喆

## 第 11章 静磁学

- 11.1 磁现象的电本质
- 11.2 毕奥-萨伐尔定律
- 11.3 静磁场的高斯定理
- 11.4 安培环路定理
- 11.5 介质静磁学
- 11.6\* 铁磁性
- 11.7 磁场对运动电荷的作用





## 11.2 毕奥-萨伐尔定律

## 11.2.1 毕奥-萨伐尔定律

真空中,电流元 Idl 在 P 点产生的磁场为

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{e}_r}{r^2} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

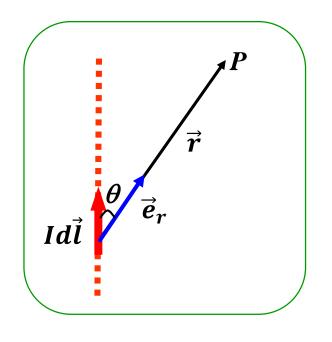




方向: 电流 I 的方向;

大小: Idl= 电流 I× 线元长度 dl

- (2)  $\vec{e}_r$  是从电流元  $Id\vec{l}$  指向 P 点的单位矢量。
- (3)  $\mu_0$  称为真空的磁导率, 在 SI 制中  $\mu_0=4\pi\times10^{-7}\mathrm{T\cdot m/A}$





## 11.2.1 毕奥-萨伐尔定律

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{e}_r}{r^2} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

#### (4) 磁场的大小:

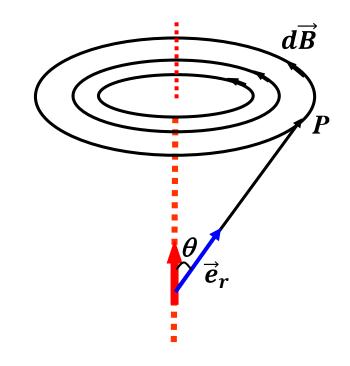
$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin\theta}{r^2}$$

 $\theta$ 是  $Id\vec{l}$ 与  $\vec{r}$ 之间的夹角。

(5) 方向:  $Id\vec{l} \times \vec{e}_r$ , 由右手螺旋法则确定。

 $d\vec{B}$  所对应的磁感应线是以  $Id\vec{l}$  所在的直线为轴,以 $r\sin\theta$  为半径的圆。

在同一圆周上的各点的dB相等,并随r增大而减小。







## 11.2.1 毕奥-萨伐尔定律

$$d\overrightarrow{B} = rac{\mu_0}{4\pi} rac{Id\overrightarrow{l} imes \overrightarrow{e}_r}{r^2} = rac{\mu_0}{4\pi} rac{Id\overrightarrow{l} imes \overrightarrow{r}}{r^3}$$

(6) 按照磁场叠加原理,任一有限长的线电流在 P 点产生的 $\overrightarrow{B}$ ,应等于线电流上各个电流元在 P 点产生的 $d\overrightarrow{B}$ 的矢量和:  $\mathbf{CP}$  点产生的 $d\overrightarrow{B}$ 的矢量和:

$$\overrightarrow{B} = \int d\overrightarrow{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{Id\overrightarrow{l} \times \overrightarrow{r}}{r^3}$$

- ・ 若各 $d\overrightarrow{B}$ 方向相同,则:  $\overrightarrow{B}=\int d\overrightarrow{B}\Rightarrow B=\int dB$
- · 若 $\overrightarrow{AB}$ 方向不同,则建立坐标系:

$$\mathbf{d}\vec{B} = \mathbf{d}B_{x}\vec{i} + \mathbf{d}B_{y}\vec{j} + \mathbf{d}B_{z}\vec{k}$$

$$B_{x} = \int \mathbf{d}B_{x}, B_{y} = \int \mathbf{d}B_{y}, B_{z} = \int \mathbf{d}B_{z}$$



## 11.2.2 毕奥-萨伐尔定律的应用

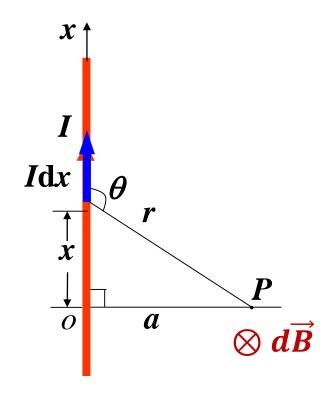
#### 例11-1 求直线电流的磁场。

解: 选坐标如图,电流元Idx在P点所产生的磁场为

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idx \sin\theta}{r^2}$$

- ▶ 方向: 垂直纸面向里 (且所有电流元在 *P* 点产生的磁场方向相同);
- **◆** 所以直线电流在P点产生的磁场为:

$$B = \int dB = \int_{L} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I dx \sin \theta}{r^2}$$



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





## 11.2.2 毕奥-萨伐尔定律的应用

#### 例11-1 求直线电流的磁场。

$$B = \int_{L} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I \mathrm{d}x \mathrm{sin}\theta}{r^2}$$

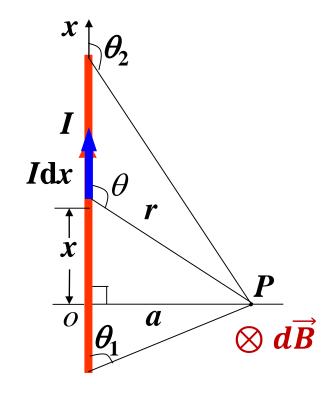
## 统一积分变量:

$$x = a \operatorname{tg}(\theta - 90^{o}) = -a \operatorname{ctg}\theta$$

$$\mathrm{d}x = \frac{a\mathrm{d}\theta}{\sin^2\theta}, \qquad r = \frac{a}{\sin\theta},$$

$$\therefore B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin\theta d\theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$$

磁场方向: 垂直纸面向里。





#### 例11-1 求直线电流的磁场。

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

#### 说明:

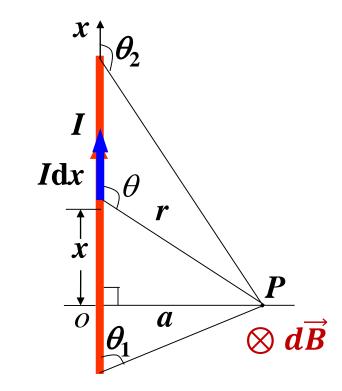
- (1) 上式中的 a 是直电流外一点P 到直电流的垂直距离。
- (2)  $\theta_1$ 和 $\theta_2$ 分别是两端直电流端点和场点P的连线间的夹角。  $\theta_1$ 和  $\theta_2$ 必须取同一方位 的角。

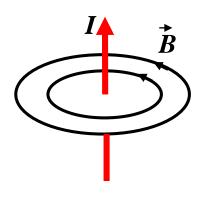
#### 讨论:

(1) 对无限长直导线, $\theta_1$ =0,  $\theta_2$ = $\pi$ , 则有

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

- · 在垂直于直导线的平面上, 磁感应线是一系列圆;
- ・ 圆上各点 B 相等。







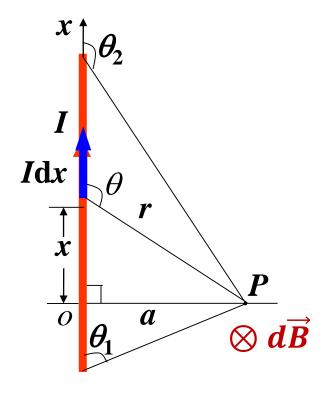
#### 例11-1 求直线电流的磁场。

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

(2) 如果*P* 点位于直导线上或其延长线上,则*P*点的磁感应强度必然为零。

证: 若P 点位于直导线上或其延长线上,则  $\theta$ =0 或  $\theta$ = $\pi$ , 于是

$$B = \int dB = \int \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl\sin\theta}{r^2} = 0$$



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



#### 例11-2 圆电流轴线上一点的磁场。

解:由对称性可知, P点的场强方向沿轴线向上。

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl\sin 90^o}{r^2} = \frac{\mu_0 Idl}{4\pi r^2}$$

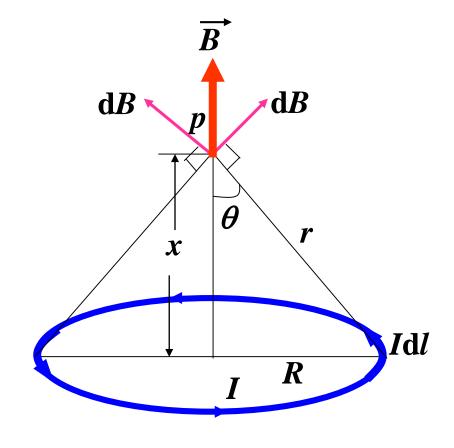
$$B = \int dB \sin\theta$$

$$=\int_0^{2\pi R} \frac{\mu_0 I sin\theta}{4\pi r^2} dl$$

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

即

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





#### 例11-2 圆电流轴线上一点的磁场。

## 讨论:

(1) 在圆电流的圆心 O 处, 因 x=0, 故得

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

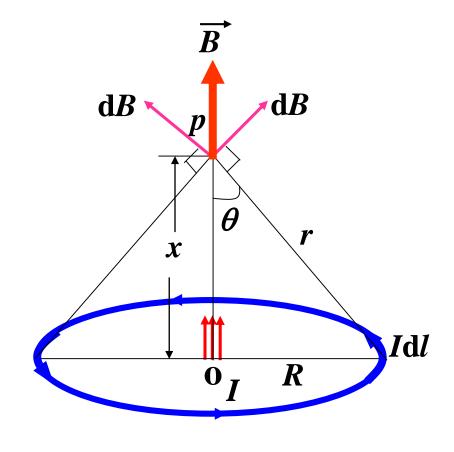
方向由右手螺旋法则确定。

推广: 任意圆弧圆心处的磁场

$$B = B_o \cdot \frac{$$
弧长}{圆周长

(2) 若场点 P 远离圆心, 且 x>>R有,则

$$B \approx \frac{\mu_0 I R^2}{2x^3}$$





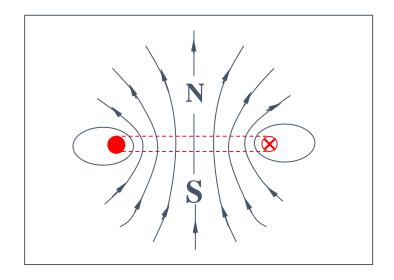
例11-2 圆电流轴线上一点的磁场。

## 讨论:

圆电流等效为由N和S极构成的磁偶极子。

磁偶极子的磁矩即载流线圈的磁矩:

$$\overrightarrow{p}_m = NIS\overrightarrow{e}_n$$



式中N 为线圈的匝数,S为线圈包围 的面积, $\vec{e}_r$ 为载流线圈平面正法向单位矢量,其方向与电流流向呈右螺旋关系。

因此圆电流轴线上远离圆心处的磁场:

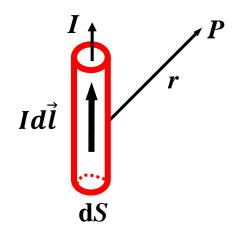
$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \vec{p}_m}{2\pi x^3}$$



## 11.2.3 运动电荷的磁场

◆ 由毕奥-萨伐尔定律, 电流元Idl 在 P点产生的磁场为:

$$d\overrightarrow{B} = rac{\mu_0}{4\pi} rac{Id\overrightarrow{l} imes \overrightarrow{e}_r}{r^2}$$



◆ 设电流元  $Id\vec{l}$  的横截面积为dS,导体内载流子数密度为 n,每个粒子带电量 q,以速度v 沿  $Id\vec{l}$  的方向作运动,则 I=qnvdS

$$Id\vec{l} = qnvdSd\vec{l} = qn\vec{v}dSdl$$

 ◆ 代入毕奥-萨伐尔定律中, 得:
  $d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q n d S d l \vec{v} \times \vec{e}_r}{r^2}$ 



## 11.2.3 运动电荷的磁场

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q \, \text{nd} S \, \text{d} \, l \, \vec{v} \times \vec{e}_r}{r^2}$$

◆ 电流元内共有ndSdl个载流子,所以一个运动电荷产生的磁场就是:

$$\overrightarrow{B} = rac{\mu_0}{4\pi} rac{q \overrightarrow{v} imes \overrightarrow{e}_r}{r^2}$$

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

方向: 
$$\begin{cases} +oldsymbol{q}, & \overrightarrow{B} \ni \overrightarrow{v} imes \overrightarrow{e}_r \ \overrightarrow{ op} \ \overrightarrow{e}_r \ \overrightarrow{ op} \ \overrightarrow{ op} \end{cases}$$

