

大学物理(1)



雲南大學

第 13 章 磁力

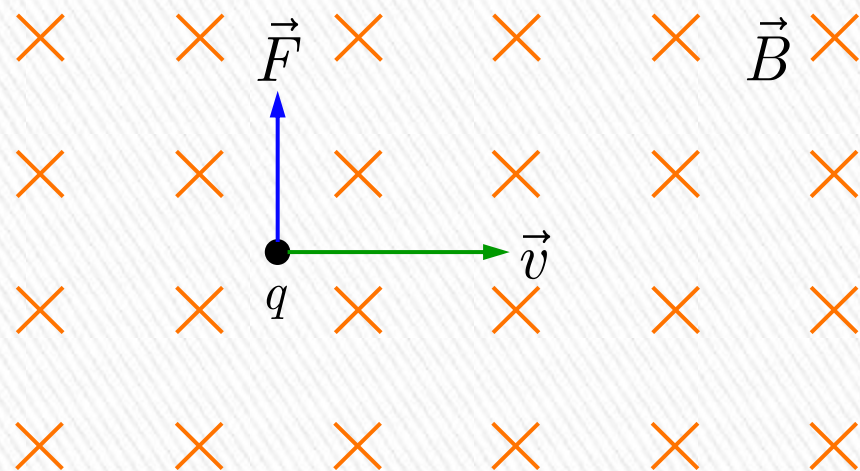
13.1 带电粒子在磁场中的运动

- » **洛伦兹力**：带电粒子穿过磁场时，会受到一个作用力，这个力与粒子速度及磁感应强度的关系为：

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

- » 一般说来，空间中还伴随着电场，因此，洛伦兹力公式的完整形式应为：

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

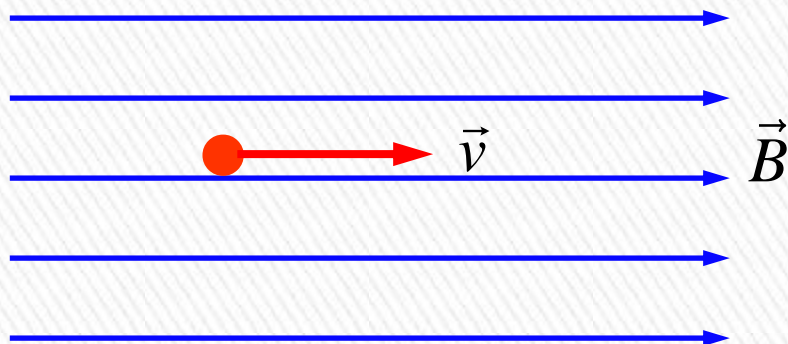


H. A. 洛伦兹
1853~1928

13.1 带电粒子在磁场中的运动

» 带电粒子**初始速度**方向**平行**于**磁场方向**：

> 此时，洛伦兹力 $\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$ 的大小为 0，粒子不受磁场力，
(在没有其它力的情况下) 保持原速度作匀速直线运动。



13.1 带电粒子在磁场中的运动

» 带电粒子**初始速度**方向**垂直**于**磁场方向**：

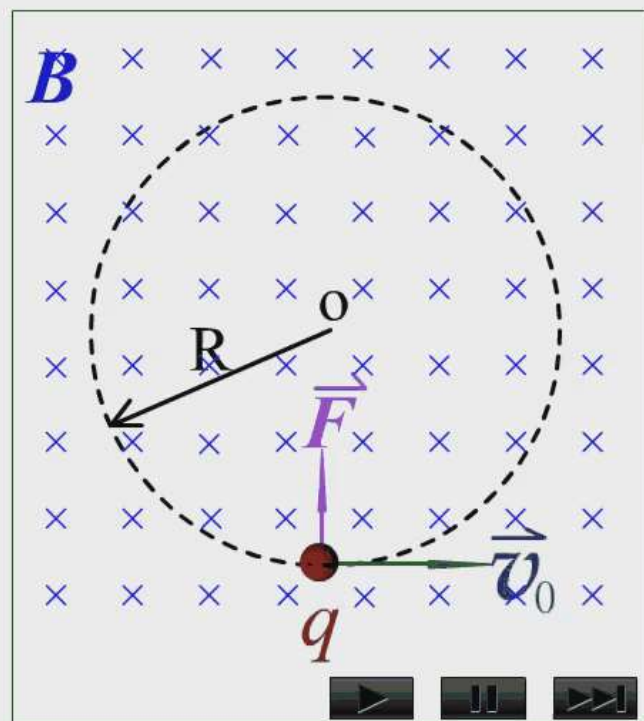
- > 此时，洛伦兹力 $\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$ 的大小为 $F = qvB$ ，方向永远垂直于初始速度 \vec{v} 和磁场方向 \vec{B} 。
- > 粒子作**匀速圆周运动**，**洛伦兹力**为**法向力**，只改变粒子运动方向，不改变速率大小。

» 通常把粒子的这种运动叫做**回旋**，其**回旋半径**为：

$$m \frac{v^2}{R} = qvB \Rightarrow R = \frac{mv}{qB} \text{ 正比于速率 } v$$

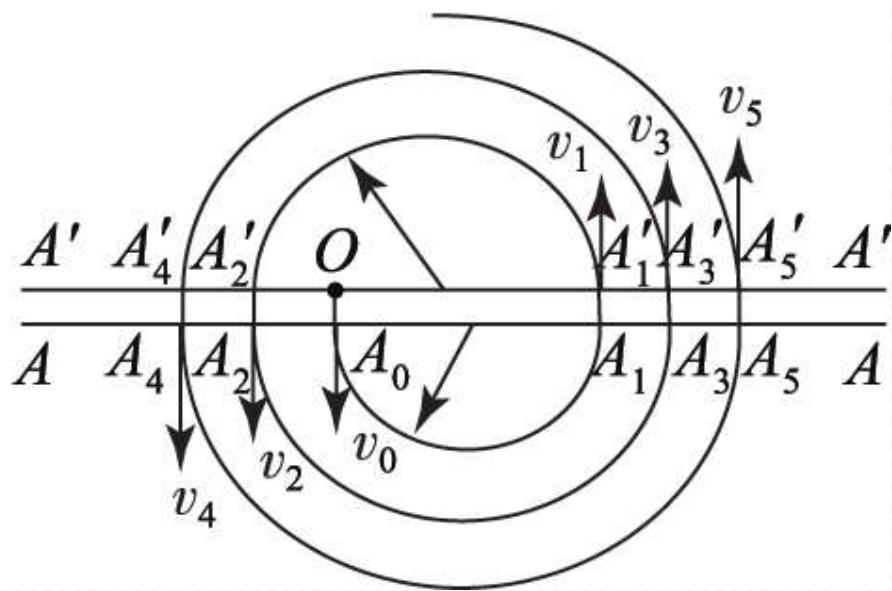
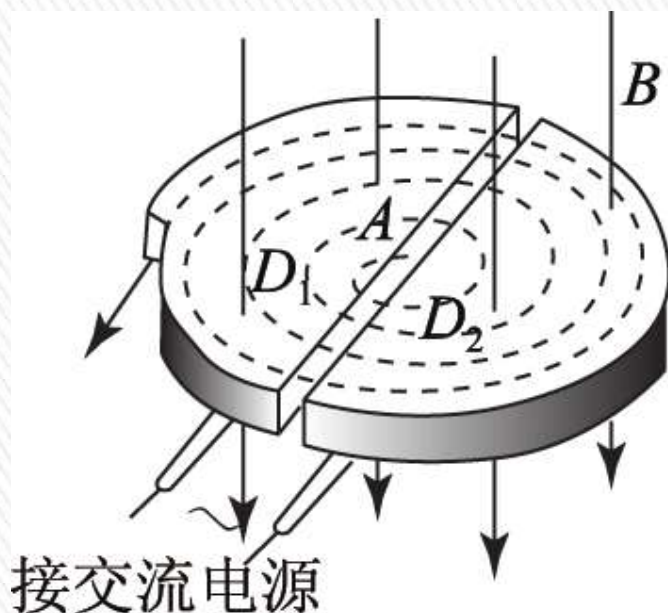
» **回旋周期**为：

$$T = \frac{2\pi R}{v} = \frac{2\pi m}{qB} \text{ 常量}$$



13.1 带电粒子在磁场中的运动

- » **回旋加速器**：利用回旋半径正比于速率、回旋周期是常量的特点，设计让粒子在磁场的作用下进行圆周运动，并且在运动的间隙进行周期性的加速，最终得到高速粒子。
- » **加速器**广泛用于工程应用和科学研究。



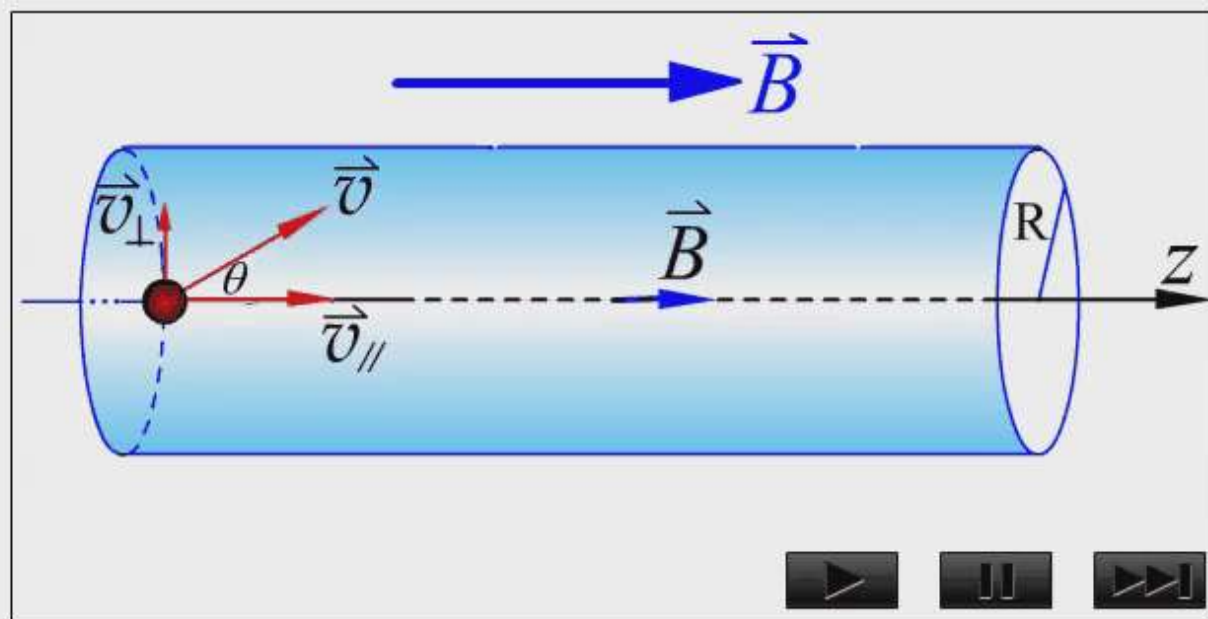
13.1 带电粒子在磁场中的运动

- » **回旋加速器**的应用：
- » **大型加速器**，基础科学研究；
- » **中小型加速器**，
 - > 科研：质谱分析；
 - > 工业：无损检测，辐照加工；
 - > 农业：辐照育种，辐照保鲜，辐照除菌和辐照灭虫等；
 - > 医学：放射治疗。

13.1 带电粒子在磁场中的运动

» 带电粒子以角度 θ 倾斜进入磁场：

- > 此时，可以把带电粒子的初始速度 v 分解为水平分量 $v_{//}$ 和垂直分量 v_{\perp} 。
- > 水平分量使得带电粒子作**匀速直线运动**，垂直分量使得带电粒子作**匀速圆周运动**，**合起来**即**匀速螺旋运动**。



13.1 带电粒子在磁场中的运动

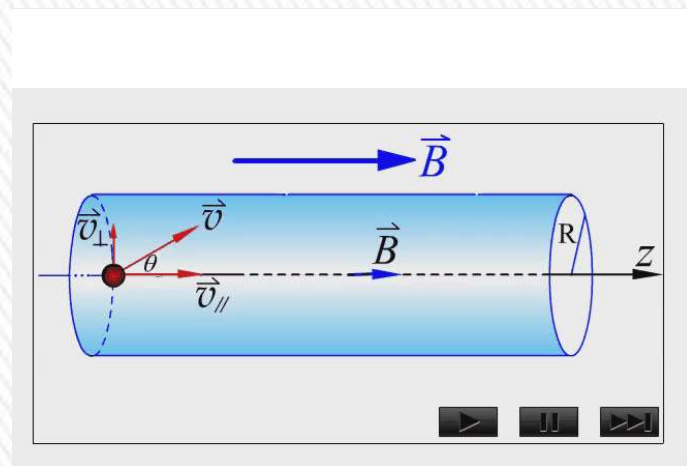
» 带电粒子以角度 θ 倾斜进入磁场，速度分解为垂直分量和水平分量：

$$\vec{v} = \vec{v}_{//} + \vec{v}_{\perp}, \quad v_{//} = v \cos \theta, \quad v_{\perp} = v \sin \theta$$

> 匀速螺旋运动，螺旋半径和回旋周期由速率的垂直分量决定：

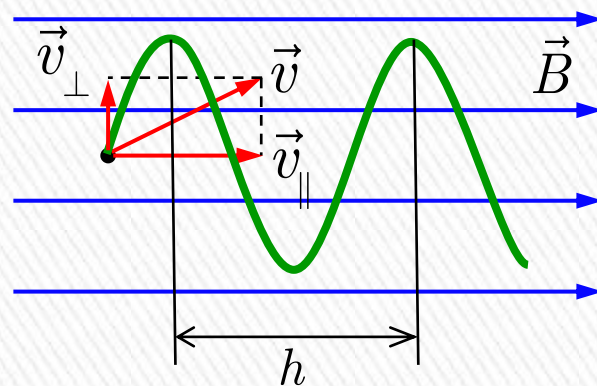
$$R = \frac{mv_{\perp}}{qB}, \quad \text{正比于速率的垂直分量}$$

$$T = \frac{2\pi m}{qB}, \quad \text{常量}$$



> 螺距由速率的水平分量和回旋周期共同决定：

$$h = v_{//} \cdot T = v_{//} \frac{2\pi m}{qB}$$



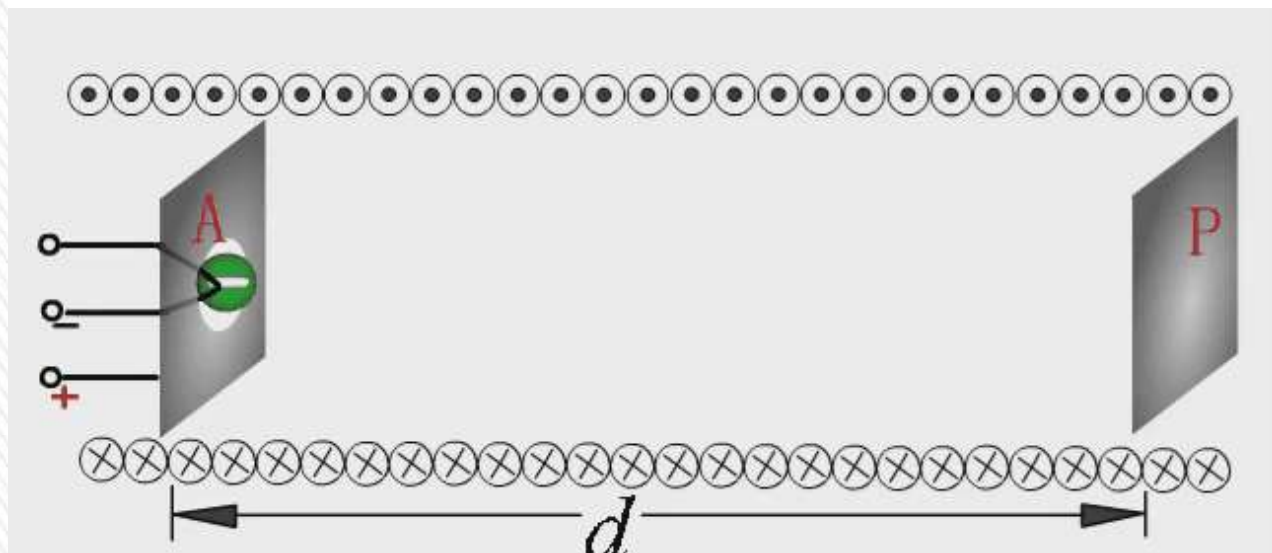
13.1 带电粒子在磁场中的运动

» 带电粒子以角度 θ 倾斜进入磁场，匀速螺旋运动，可以进行磁聚焦：

- > 在均匀磁场中点 A 发射一束初速度相差不大的带电粒子，它们的初始速度 v 与磁感应强度 B 之间的夹角 θ 不同，但都比较小；
- > 这些粒子沿半径不同的螺旋线运动，因螺距近似相等，相交于屏上同一点 P ，此现象称为磁聚焦。

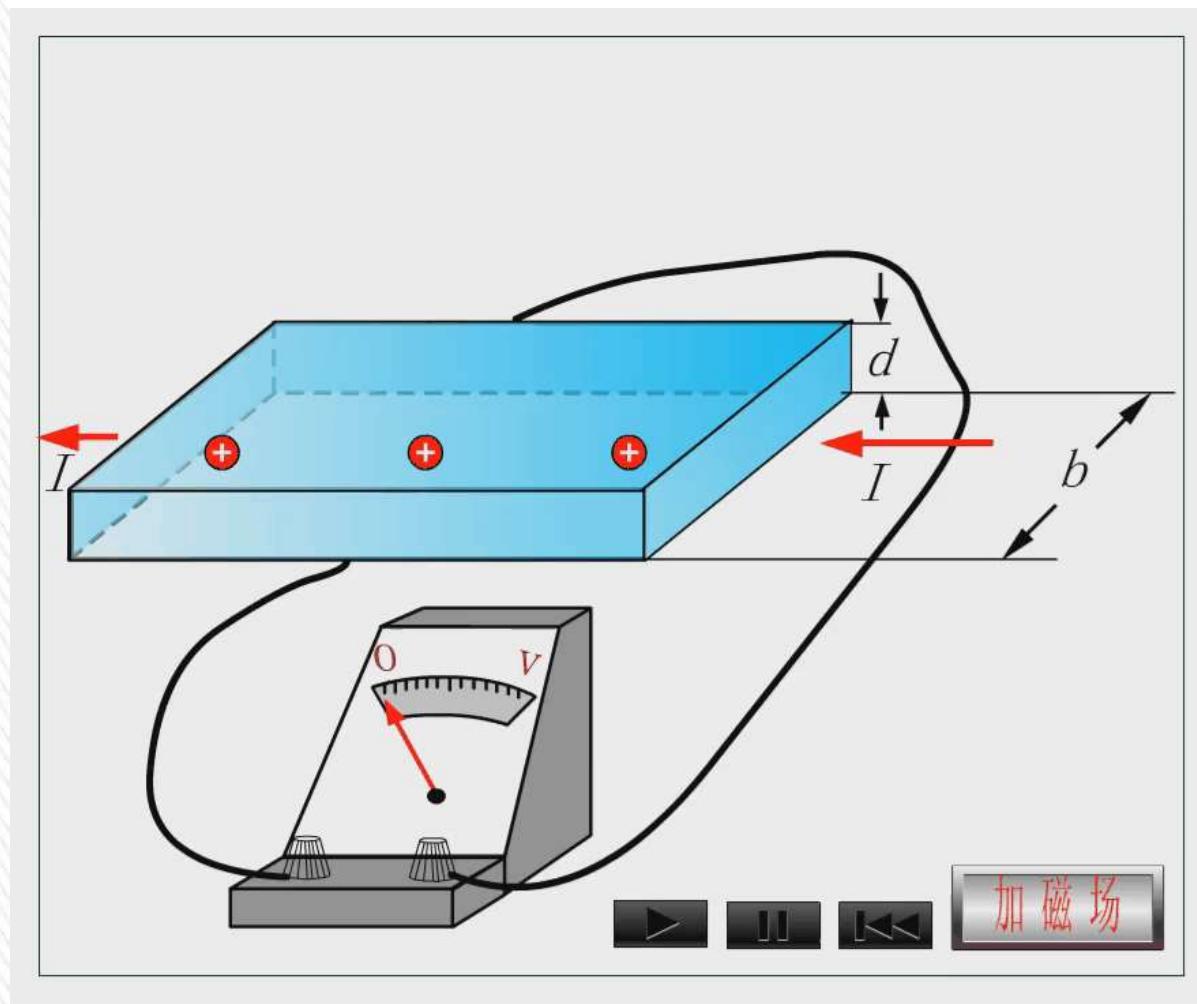
» 磁聚焦的应用：

- > 电子显微镜。



13.2 霍尔效应

- » 当载流导体处于磁场中时，导体中的电荷可能受到洛伦兹力影响而向导体一侧移动，使得导体两侧呈现出来一个小的电势差，这种现象被称为**霍尔效应**。



13.2 霍尔效应

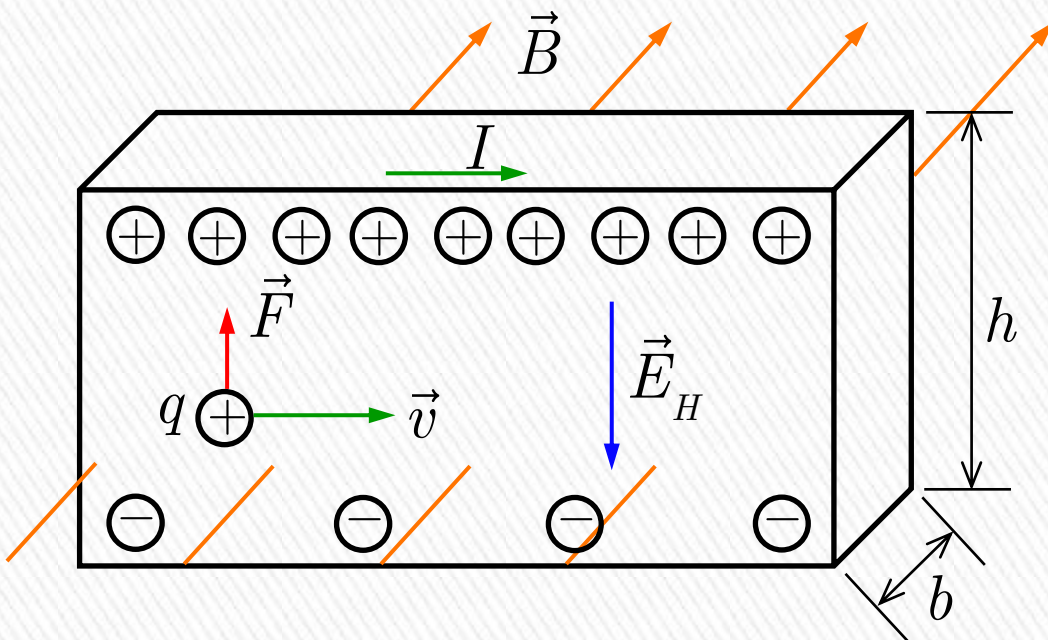
- » 导体中的电荷由于**霍尔效应**而聚集在导体两端时，会产生一个垂直于运动方向的**霍尔电场** E_H 。
- » 而且 E_H 产生的电场力总是与洛伦兹力反向，当 E_H 增大到等于洛伦兹力时，电荷停止重新分布。
- » 此时，电场 E_H 与磁场及电荷运动速度的关系为：

$$q\vec{E}_H = q\vec{v} \times \vec{B}$$

如果 $\vec{v} \perp \vec{B}$ ，

则： $E_H = vB$

- » 霍尔效应可以用来**测量磁感应强度大小**，但 v 和 E_H 都不是容易测量的量，因此需要寻找容易测量的量。



13.2 霍尔效应：测量磁感应强度的大小

» 电场 E_H 与磁场及电荷运动速度的关系为：

$$q\vec{E}_H = q\vec{v} \times \vec{B}, \text{ 如果 } \vec{v} \perp \vec{B}, \text{ 则: } E_H = vB$$

» 如果 E_H 可看作匀强电场，
则导体上下两侧的电势差为：

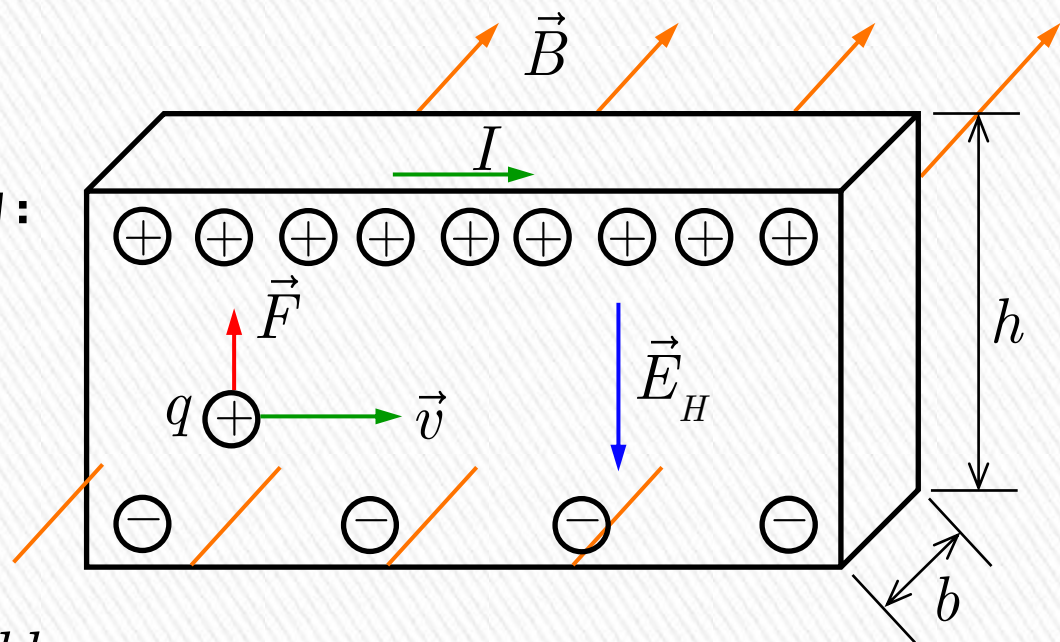
$$U_H = E_H \cdot h = vB \cdot h$$

» 而电荷的平均漂移速度与电流的关系为：

$$I = JS = nvq \cdot S = nvq \cdot bh$$

$$\Rightarrow v = \frac{I}{nqbh}$$

» 代入 U_H 的表达式得： $U_H = \frac{IB}{nqb}$



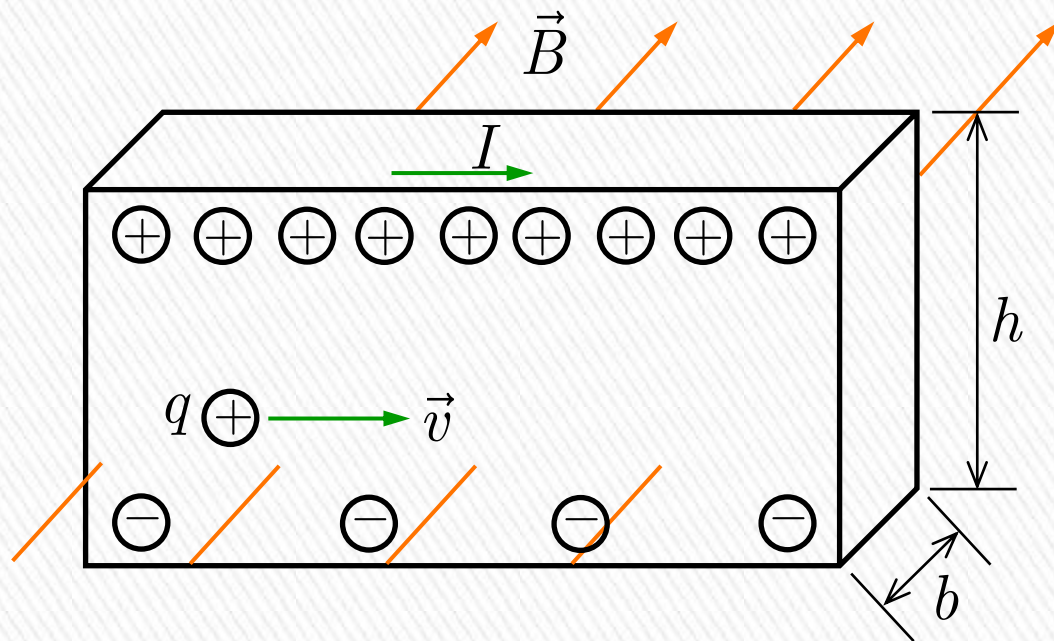
13.2 霍尔效应：测量磁感应强度的大小

» **霍尔电压** U_H 的大小为：

$$U_H = \frac{IB}{nqb}$$

» 可推导出磁感应强度 B 的表达式：

$$B = \frac{nqbU_H}{I}$$



» 其中，

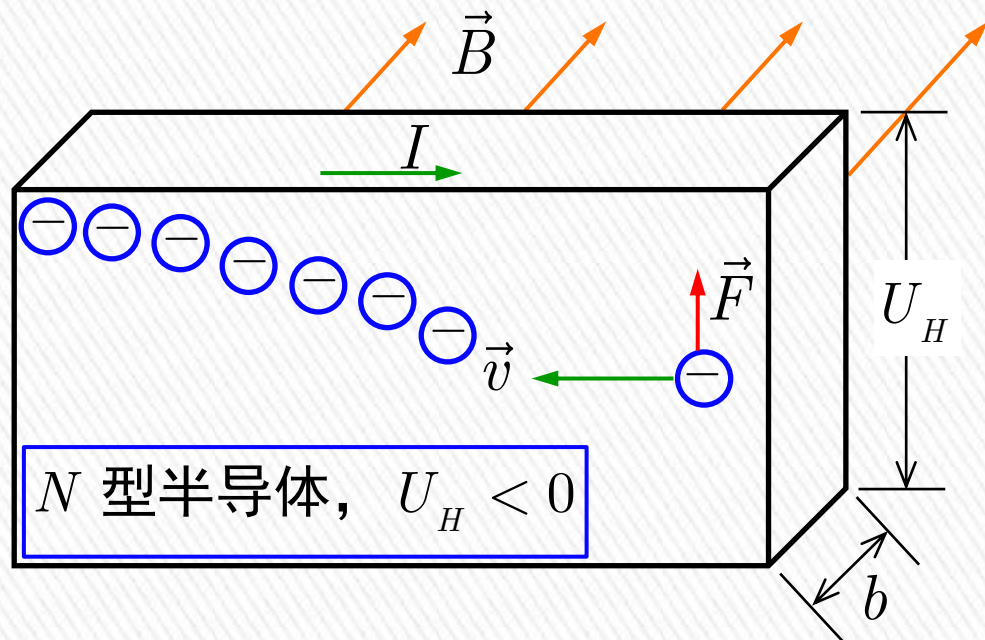
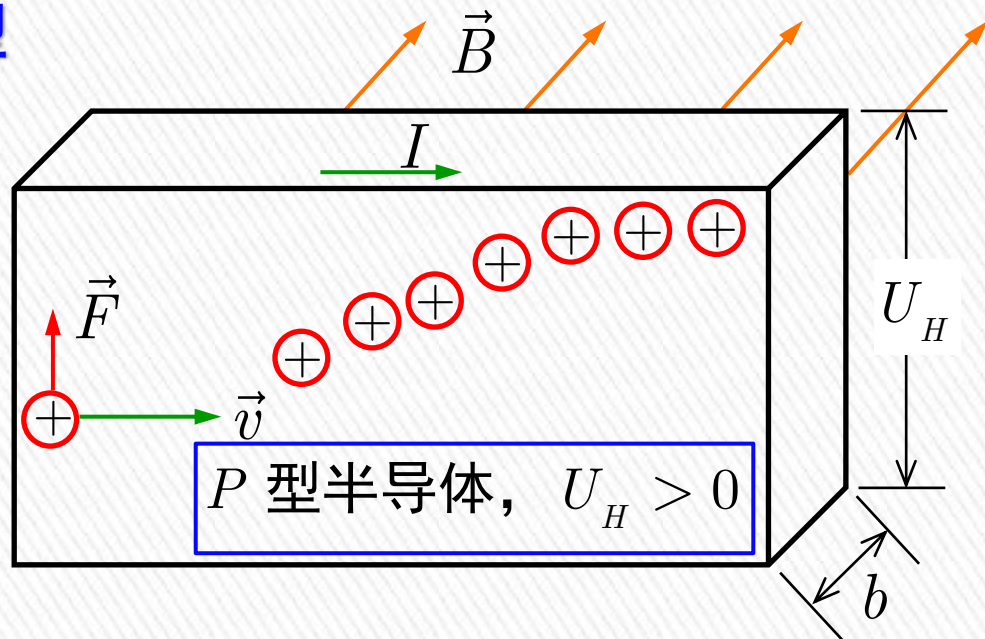
- > n 为载流子浓度，可根据材料查阅得出；
- > q 为单个载流子的带电量，可根据材料查阅得出；
- > b 为导体薄片沿着磁感应强度方向的厚度，可测；
- > U_H 为霍尔电压，可测。

13.2 霍尔效应：判别半导体类型

» 由 $U_H = \frac{IB}{nqb}$ 可知，霍尔电压反比于载流子浓度 n ，因此，半导体的霍尔效应远比导体明显。

» 半导体类型： P 型，载流子为带正电的空穴； N 型，载流子为带负电的电子；

» 不同类型的载流子呈现出来的霍尔电压是相反的，因此，可以通过霍尔电压的正负来判断半导体的类型。



13.3 载流导线在磁场中受的磁力

» 载流导线中的运动电荷受**洛伦兹力**作用，宏观上表现出导线在受力，此力称为**安培力**。

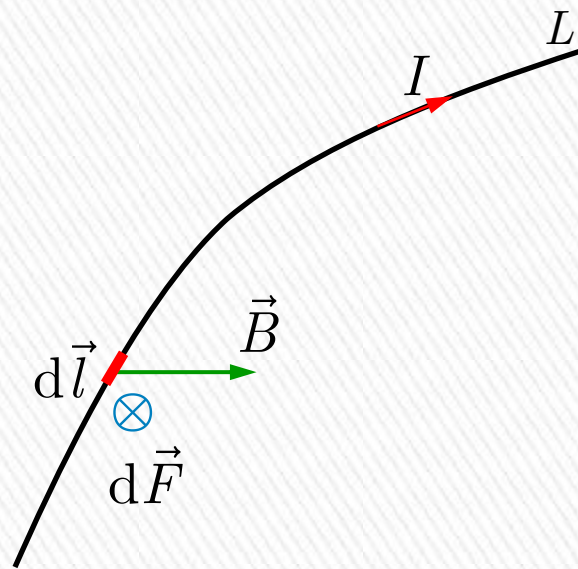
> 在导线上取一微元 dl ，它内部的总电荷量为 $Q = qnSdl$ ，其中 q 为载流子电量， n 为载流子数量密度， S 为导线横截面积。

> dl 受到的**洛伦兹力**为

$$\begin{aligned} d\vec{F} &= Q\vec{v} \times \vec{B} \\ &= qnSdl\vec{v} \times \vec{B} \\ &= (qn\vec{v})Sdl \times \vec{B} \\ &= \vec{J}Sdl \times \vec{B} \\ &= Id\vec{l} \times \vec{B} \end{aligned}$$

> 整段导线受到的**安培力**为：

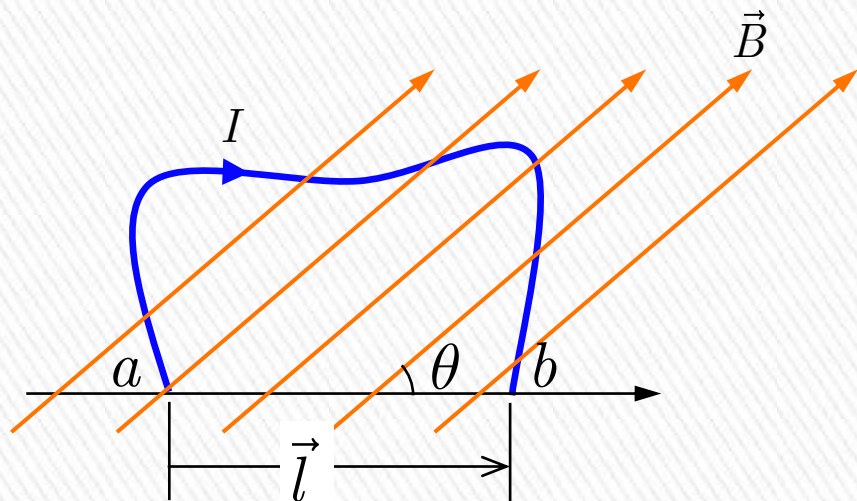
$$\vec{F} = \int_L Id\vec{l} \times \vec{B}$$



P371 例 13.1: 在均匀磁场 B 中有一段弯曲导线 ab ，通有电流 I ，求它所受的磁场力。

解:

$$\begin{aligned}\vec{F} &= \int_{(a)}^{(b)} I d\vec{l} \times \vec{B} \\ &= I \left(\int_{(a)}^{(b)} d\vec{l} \right) \times \vec{B} \\ &= I \vec{l} \times \vec{B}\end{aligned}$$



此力的大小为 $IlB\sin\theta$ ，方向为垂直纸面向外。

如果 a, b 两点重叠，则 $l = 0 \Rightarrow F = 0$ ，即**闭合线圈在匀强磁场中所受的磁力为 0**。

但是，磁力矩未必为 0。

13.4 载流线圈在匀强磁场中受的磁力矩

» 我们先研究一下圆形载流线圈在匀强磁场中所受的力矩。

» 如图所示， \vec{B}_{\parallel} 产生的磁力矩位于线圈所在的平面，相对 z 轴的合力矩为 0。

» \vec{B}_{\perp} 产生的磁力矩垂直于线圈所在平面， dl 长度的导线相对于 z 轴的力矩为：

$$d\vec{M} = \vec{r} \times d\vec{F} = R \sin \beta \vec{e}_x \times Id\vec{l} \times \vec{B}_{\perp}$$

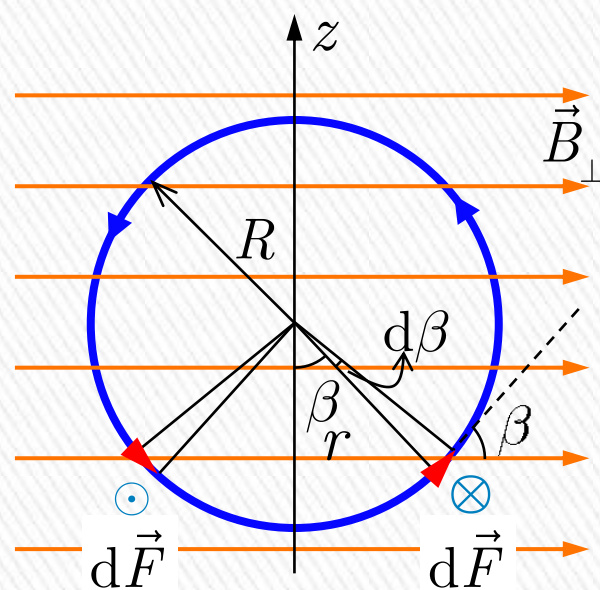
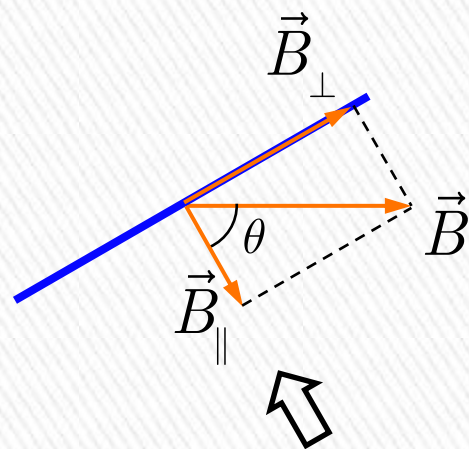
其中 $dM = R \sin \beta \cdot Idl B_{\perp} \sin \beta$, $dl = R d\beta$

则 $dM = IB_{\perp} R^2 \sin^2 \beta d\beta$

$$\text{则 } M = IB_{\perp} R^2 \int_0^{2\pi} \sin^2 \beta d\beta$$

$$= \pi IB_{\perp} R^2$$

$$= \pi IR^2 B \sin \theta$$



13.4 载流线圈在匀强磁场中受的磁力矩

» 圆形载流线圈在匀强磁场中所受的力矩大小为

$$M = \pi I R^2 B \sin \theta$$

» 代入 $S = \pi R^2$ ，并且考虑方向，则有：

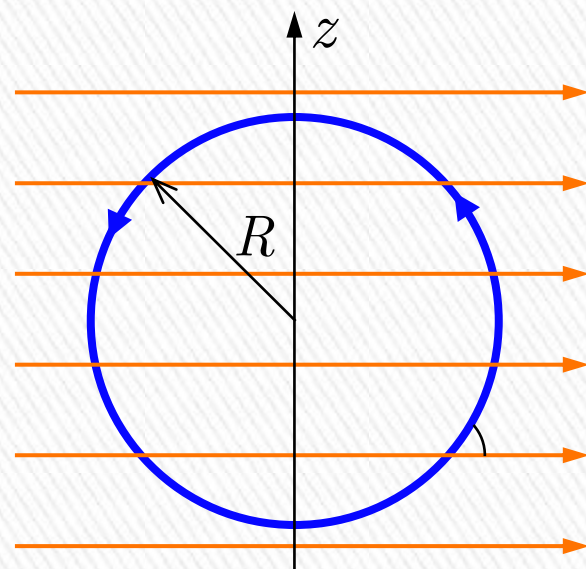
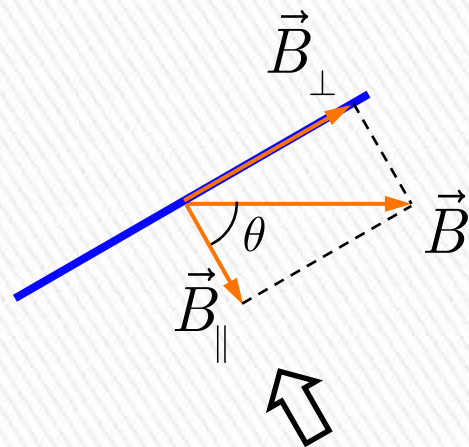
$$\vec{M} = I \vec{S} \times \vec{B}$$

其中 $I \vec{S}$ 是载流线圈的磁矩 \vec{m} ，

所以，整个线圈受到的磁力矩为：

$$\vec{M} = \vec{m} \times \vec{B}$$

» 磁力矩的方向总是平行于线圈所在平面，垂直于外加磁场。



13.5 平行载流导线间的相互作用力

» 真空中有两根相互平行的无限长载流导线，间距为 d 。电流分别为 I_1 和 I_2 ，方向**相同**。求单位长度的导线受到的磁力：

> 导线 1 在导线 2 处产生的磁感应强度为

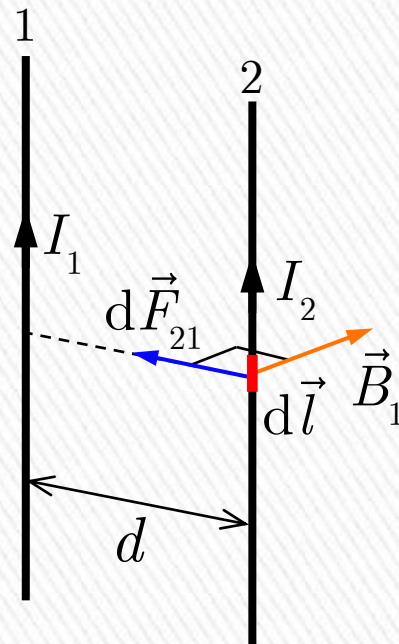
$$\vec{B}_1 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi d} \vec{e}_{B_1}$$

> 在导线 2 上取一个微元 dl ，微元受力为

$$d\vec{F}_{21} = I_2 d\vec{l} \times \vec{B}_1$$

> 其大小 $dF_{21} = I_2 B_1 dl = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi d} dl$

方向指向 I_1 。



» 导线 2 单位长度受到的导线 1 的磁力为 $f_{21} = \frac{dF_{21}}{dl} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi d}$ 。

» 容易得知，导线 1 受到同样大小的反作用力。

13.5 平行载流导线间的相互作用力

- » 真空中有两根相互平行的无限长载流导线，间距为 d 。电流分别为 I_1 和 I_2 ，方向**相同**。
- » 两根导线之间的磁力为**引力**，单位长度上的大小为

$$f_{21} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi d}$$

- » 容易得知，当两根导线中的电流方向**相反**时，它们之间的磁力为**斥力**，大小不变。

