

大学物理(二)

华中科技大学

刘逆霜

nishuang_liu@foxmail.com

第三篇

电磁学

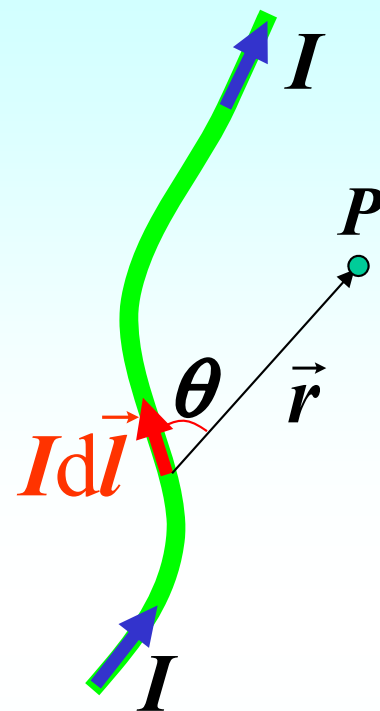


第7章 稳恒磁场

- 毕奥 — 萨伐尔定律

电流元 $I d\vec{l}$ 在 P 点产生的磁感应强度为

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



- 磁偶极矩 $\vec{P}_m = IS\vec{n}$

- 高斯定理 $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$ \rightarrow 无源场

- 安培环路定理 $\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$ \rightarrow 有旋场

利用安培环路定理可以计算对称性磁场的 \vec{B}

绚丽多彩的极光



A Starry Night of Iceland



北极光

在地磁两极附近，由于磁感线与地面垂直，外层空间入射的带电粒子可直接射入高空大气层内，它们和空气分子的碰撞产生的辐射就形成了极光。

六、 磁场与实物粒子的相互作用

1. 带电粒子的受力

设带电为 q 的粒子处在电场和磁场同时存在的空间，

若 $\vec{v}=0$ 则： $\vec{F}_e = q\vec{E}$

$\vec{v} \neq 0$ 则： $\vec{F}_e = q\vec{E}$ ， $\vec{F}_m = q\vec{v} \times \vec{B}$ ——洛仑兹力

$\vec{F} = \vec{F}_e + \vec{F}_m = q\vec{E} + q\vec{v} \times \vec{B}$ ——也称为洛仑兹力。

即：

静止电荷只受电场力作用；

运动电荷，既受电场力，又受磁场力作用。

$$\vec{F}_m = q\vec{v} \times \vec{B} \perp \vec{v} \quad \text{洛伦兹力不做功}$$

四个诺贝尔物理奖：

回旋加速器（1939年） 电子显微镜（1986年）

量子霍尔效应（1985年） 分数量子霍尔效应（1998年）

◆ 下面分三种情况讨论：

①若 $\vec{v} // \vec{B}$ ，磁场对带电粒子的作用力为零，
粒子仍以原速度作**匀速直线运动**。

② q 以 $\vec{v} \perp \vec{B}$ 进入磁场:

运动方程: $qvB = \frac{mv^2}{R}$

得: $R = \frac{mv}{qB}$

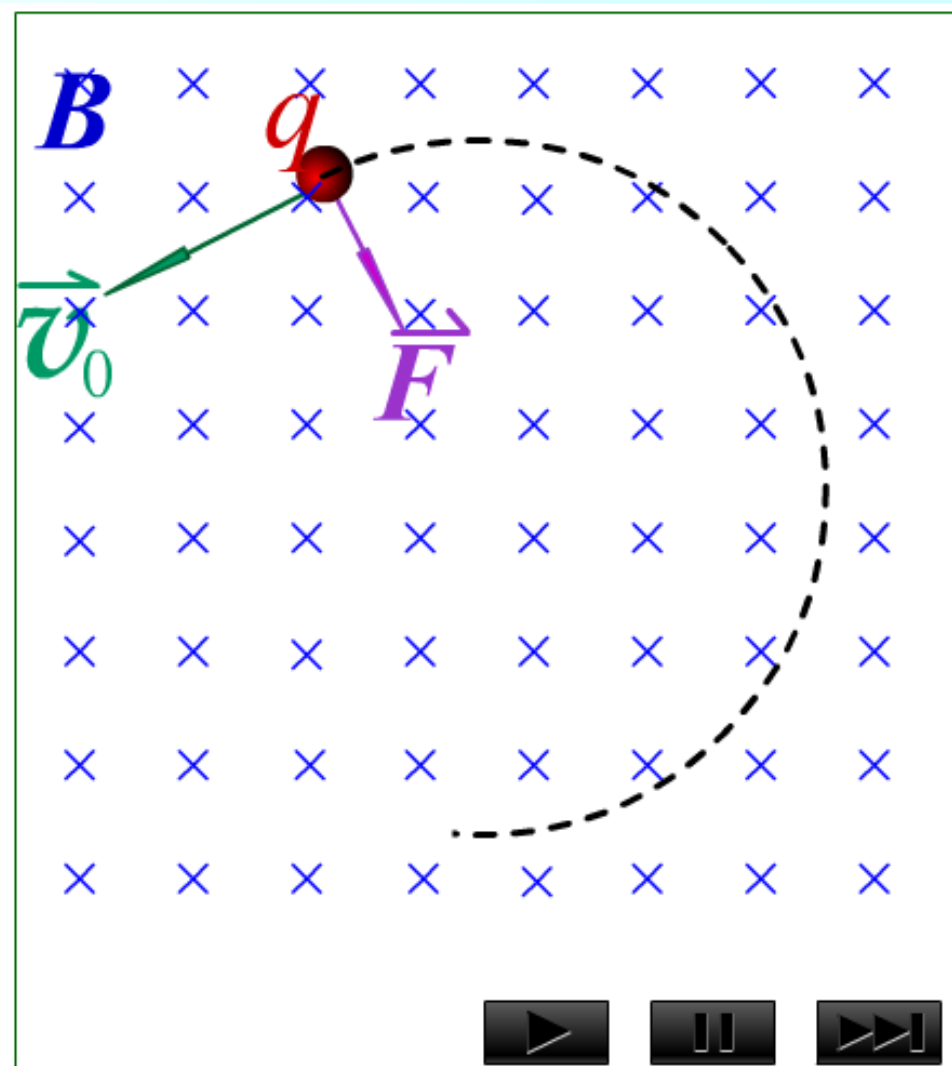
q 转一周的时间:

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

——回旋周期

$$\text{频率: } \nu = \frac{1}{T} = \frac{qB}{2\pi m}$$

为**磁聚焦**, **回旋加速器**的基本理论依据。



③普遍情形下 $(\vec{v}, \vec{B}) = \theta$ (任意角)

\vec{v} 可分解 $\begin{cases} v_{\parallel} = v \cos \theta & \text{沿磁场方向匀速直线运动。} \\ v_{\perp} = v \sin \theta & \text{⊥ 磁场平面匀速率圆周运动。} \end{cases}$

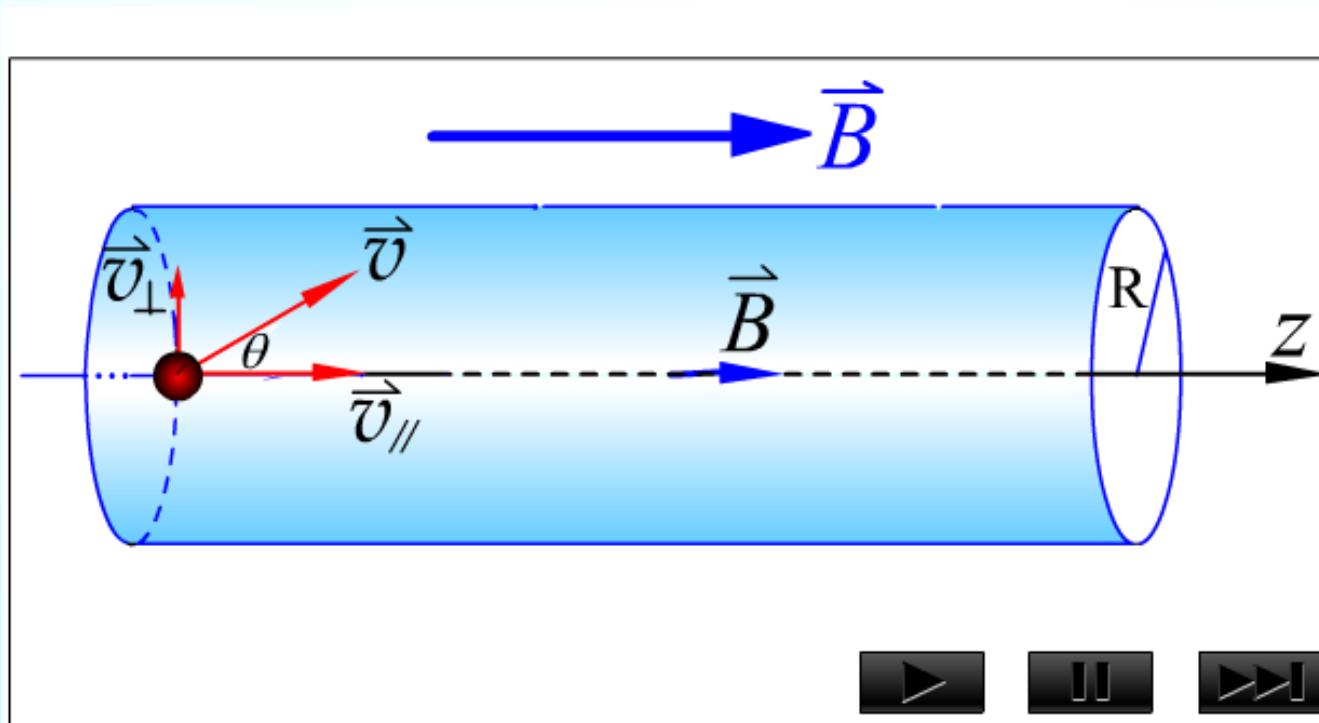
运动合成 \longrightarrow 螺旋线。

$$R = \frac{mv_{\perp}}{qB}$$

$$T = \frac{2\pi m}{qB}$$

螺距:

$$d = v_{\parallel} T = \frac{2\pi m v_{\parallel}}{qB}$$

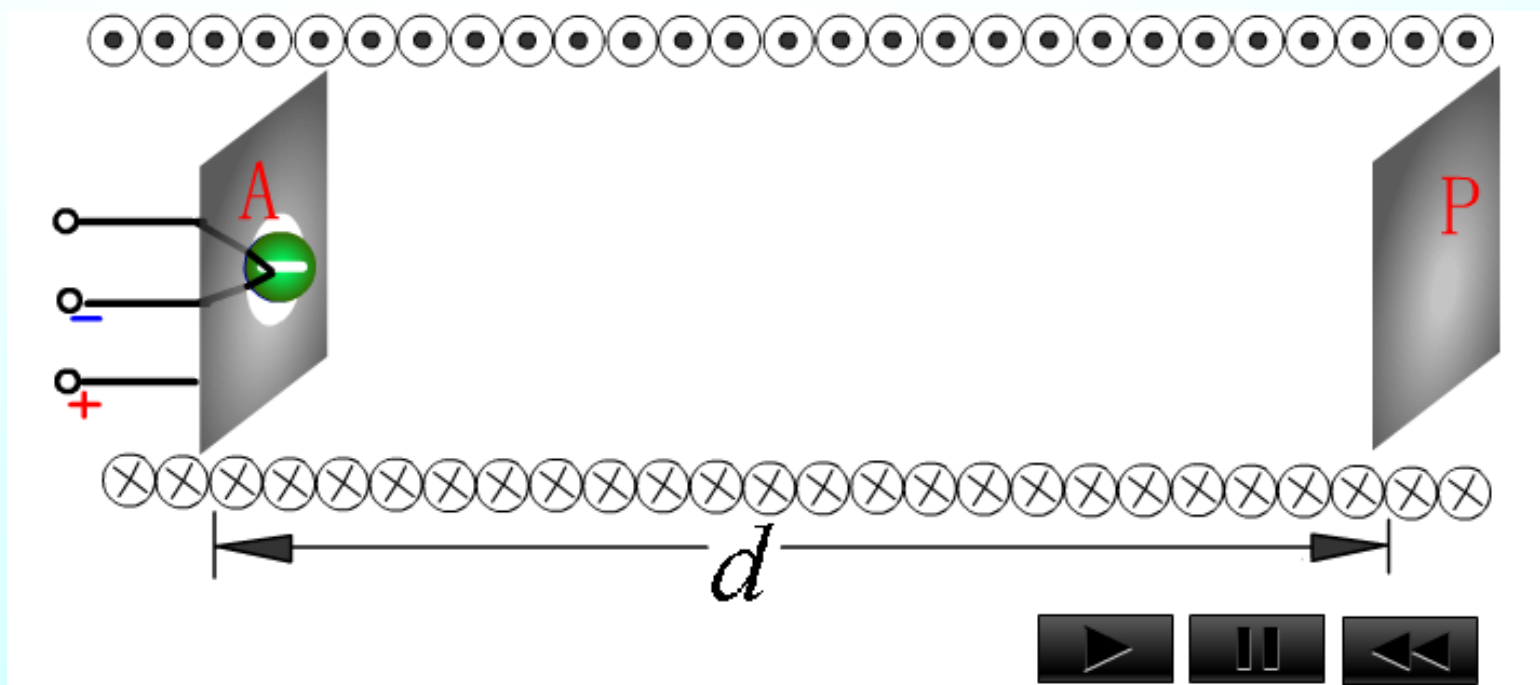


2. 磁聚焦

$$v_{\parallel} = v \cos \theta \quad d = \frac{2\pi m v_{\parallel}}{qB}$$

当带电粒子束发散角不太大时，即 θ 很小： $v_{\parallel} \approx v$

若带电粒子的速度大致相同，则螺距近似相等，



粒子束经过一个回旋周期后，重新会聚。

广泛应用于电子光学特别是电子显微镜中。

3. 磁约束

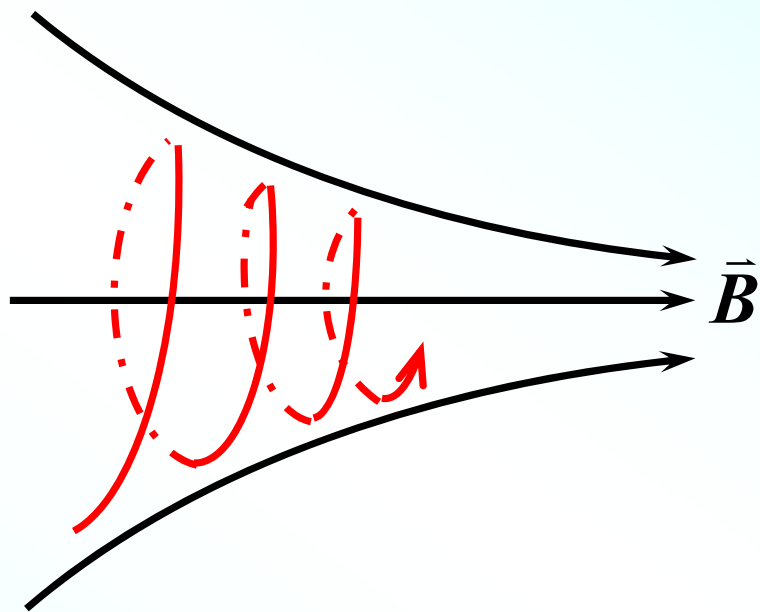
等离子体, 受控热核反应

$$R = \frac{mv_{\perp}}{qB} \quad d = \frac{2\pi m v_{\parallel}}{qB}$$

在非均匀磁场中，速度方向与磁场方向不同的带电粒子，也要作螺旋运动，但 R 和 d 都将不断发生变化。

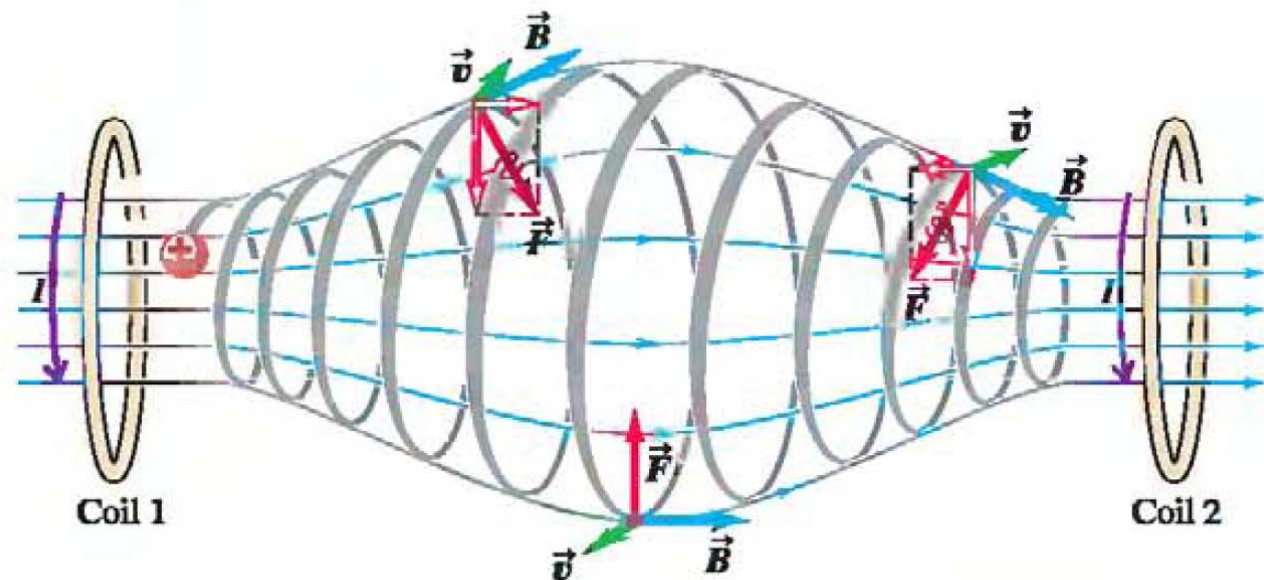
横向磁约束：

磁场越强，半径越小。在强磁场中，带电粒子被约束在一根磁感应线附近很小范围内，只能沿磁感应线作纵向运动。



纵向磁约束：

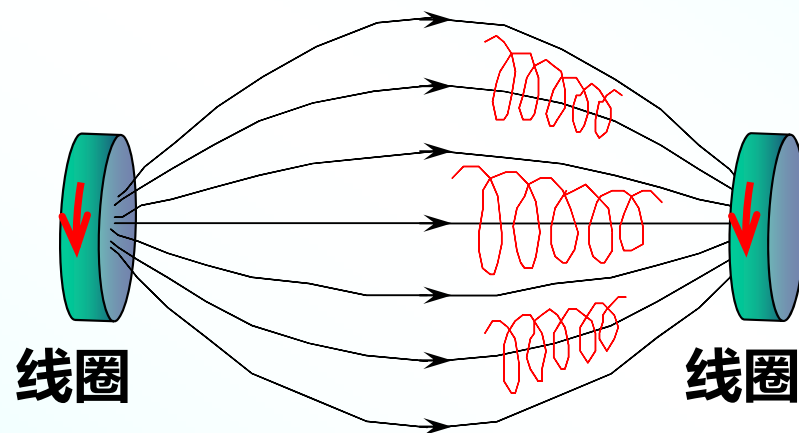
磁场由弱到强的配置称为磁镜。



带电粒子会像光在两面镜子间来回反射那样，被限制在两磁镜之间的范围内。

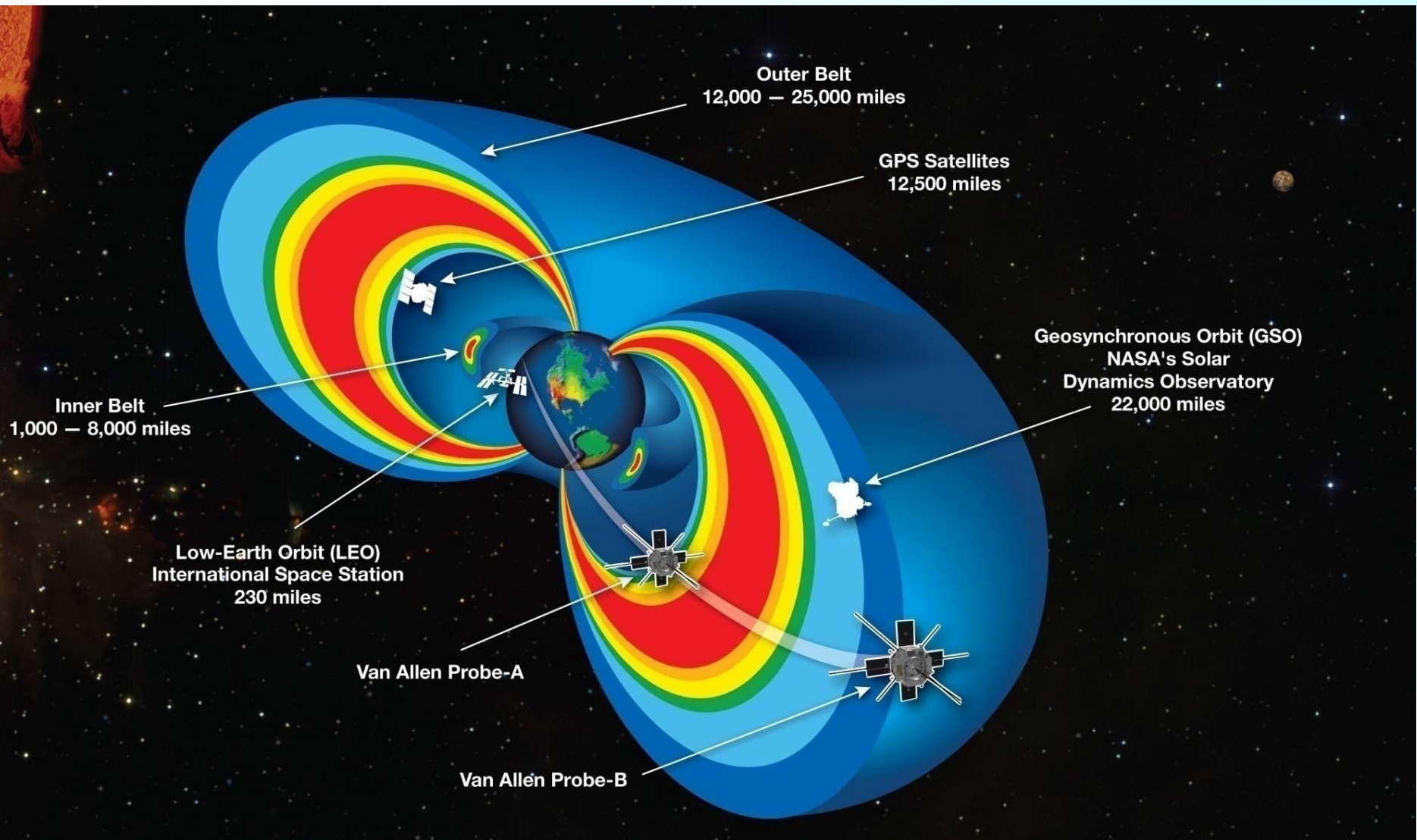
能约束带电粒子运动的磁场分布称为磁镜约束。

—— 磁瓶



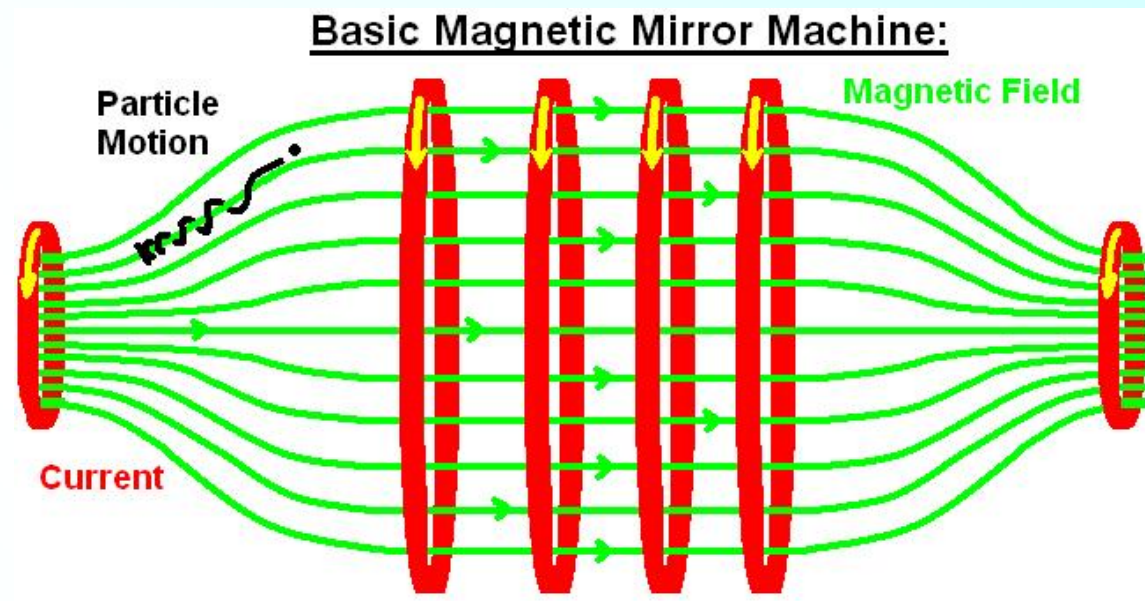
地球磁场中间弱、两极强

地球的磁约束效应 —— 天然磁瓶



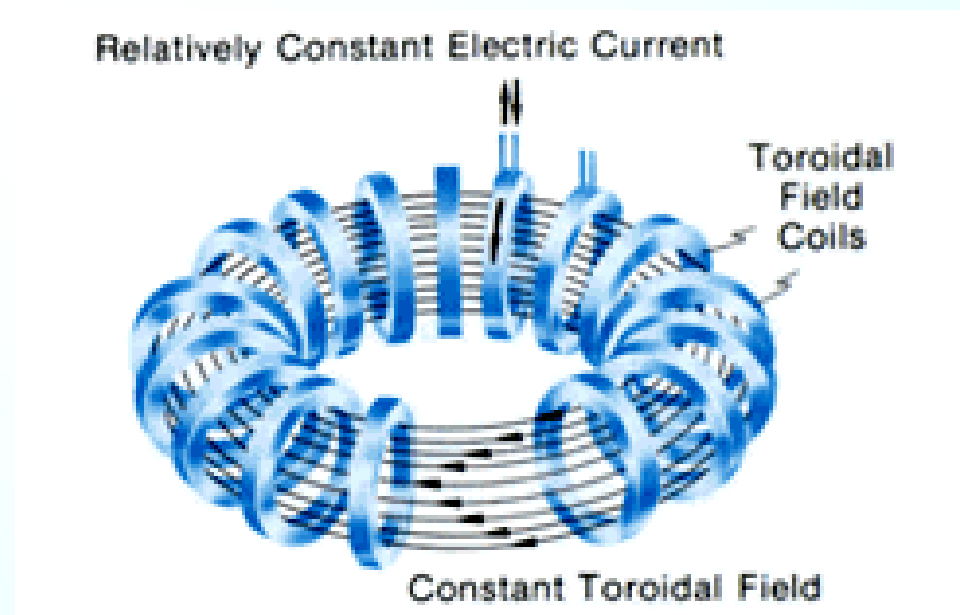
范阿仑辐射带 Van Allen radiation belt
Science 340, 186 (2013).

磁约束

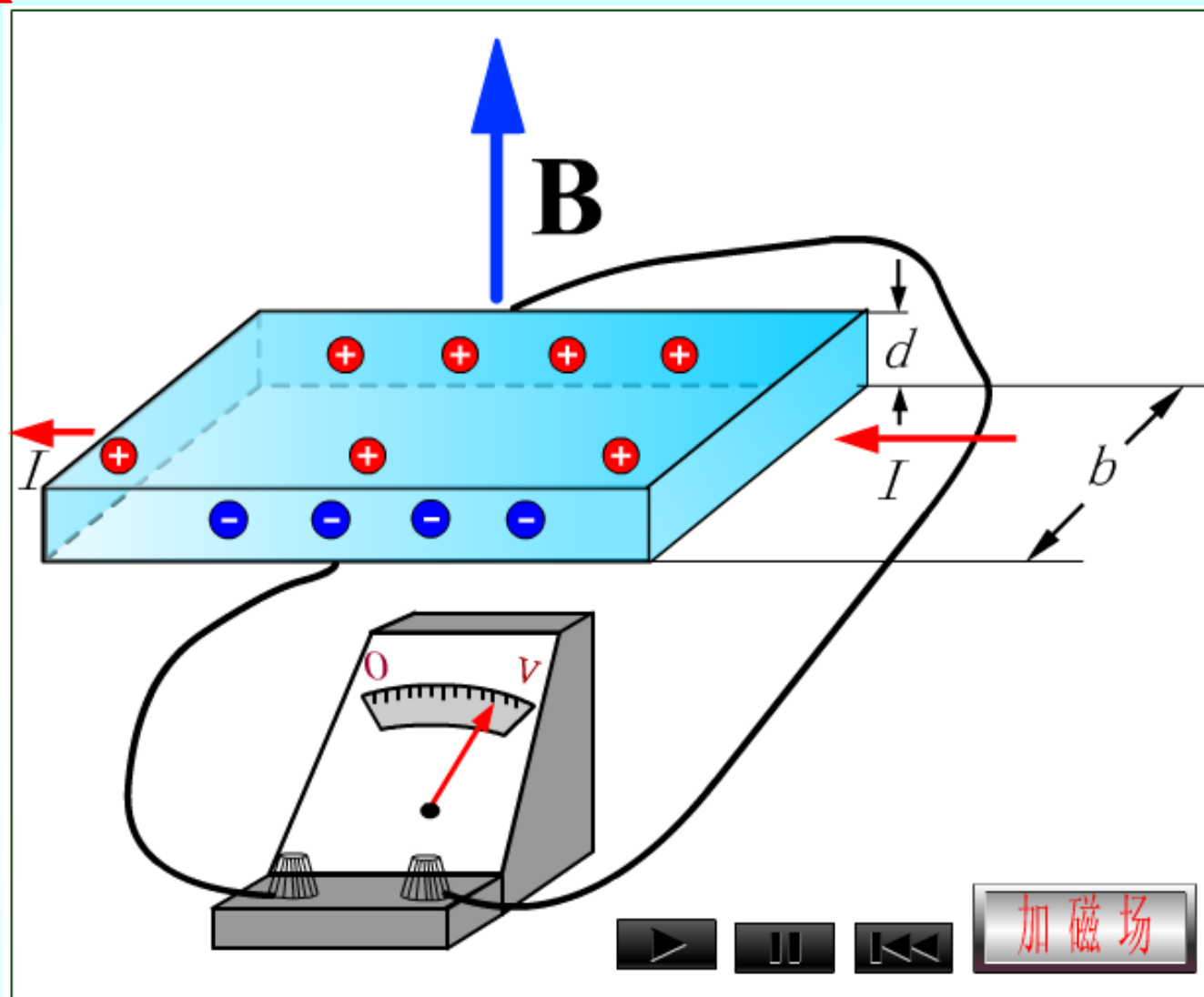


注：平行磁场方向的速度分量较大的粒子，可能从两端逃逸出去。

环形磁场结构可以避免这个缺点。



4. 霍耳效应



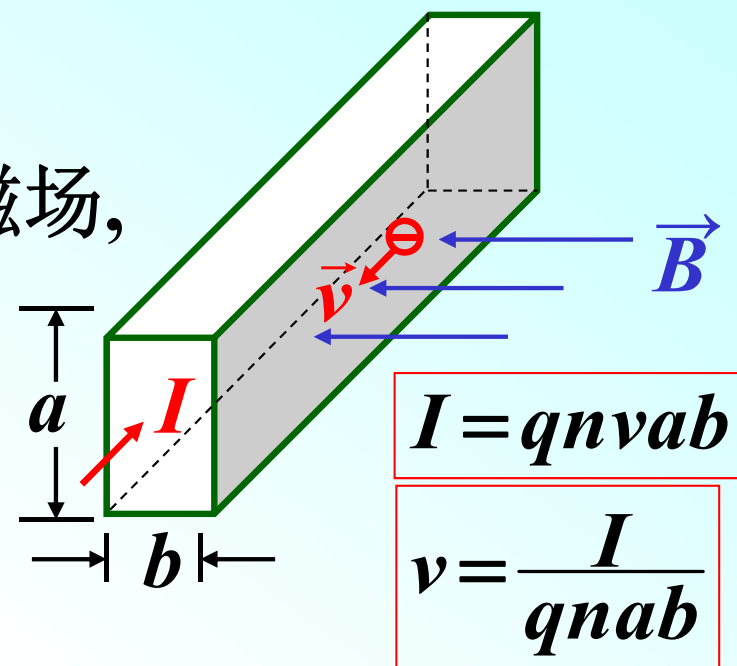
在一个通有电流的导体(或半导体)板上，若垂直于板面施加一磁场，则在与电流和磁场都垂直的方向上，板面两侧会出现微弱电势差。

◆ 霍尔电压、霍尔电场

通电金属条中，电子以平均速度 \vec{v} 漂移。
加上与电流方向和金属条侧面垂直的磁场，
则电子受磁场力的作用，且

$$\vec{f} = q\vec{v} \times \vec{B} \quad \text{方向向上}$$

结果在金属条的上下表面分别出现负、正电荷的积累，形成横向电场，
对电子产生向下的电场力，并迅速增加，最终与磁场力平衡。



$$|q\vec{E}_H| = |q\vec{v} \times \vec{B}| \quad E_H = vB \quad \text{——称为霍耳电场}$$

处在磁场中的导体，其载流子因受磁场力作用而积累，并建立横向电场的现象称为**霍耳效应**。

在上下两表面间出现稳定的电势差 V_H ——**霍耳电压**

$$V_H = \int \vec{E}_H \cdot d\vec{l} = \int_0^a vB dl = vBa \quad V_H = \frac{1}{nq} \frac{IB}{b} = R_H \frac{IB}{b}$$



$$V_H = R_H \frac{IB}{b} \quad R_H = \frac{1}{nq}$$

说明:

(1) R_H : 霍耳系数, 与导体材料有关。
此处 $R_H = 1/(nq)$ 只对单价金属成立。

(2) 接通上下表面则有电流

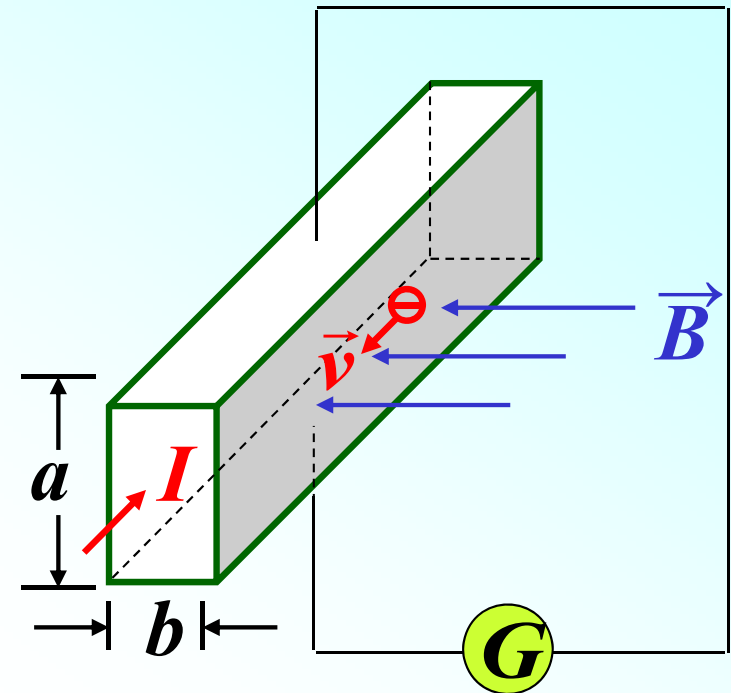
(3) 霍尔效应的应用

1° 测试半导体的类型 $\begin{cases} n \text{型} & \text{电子导电} \\ p \text{型} & \text{空穴导电} \end{cases}$

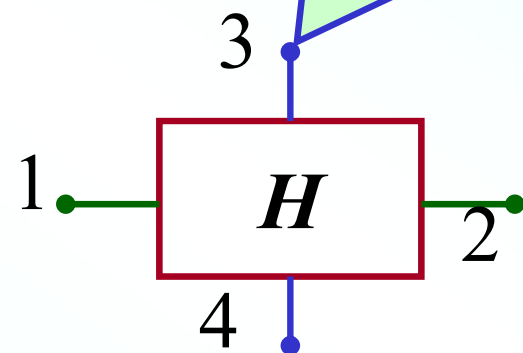
2° 测磁场: 测磁场常用高斯计

3° 可计算载流子浓度

4° 测大电流, 转换交直流信号等



通过测 $V_H \rightarrow$ 测 B



5. 载流导体在磁场中所受的力

1) 安培力：载流导体在外磁场受到的磁力。

载流导体所受安培力 = 各电流元所受的磁场力之矢量和
可从运动电荷所受的洛伦兹力导出电流元所受的安培力。

2) 安培定律： $d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$

取电流元 $I d\vec{l}$ ，横截面为 S ， $d\vec{l} = -\vec{v} dt$

此电流元处的磁感应强度记作 \vec{B}

其内每个定向运动的电子受力 $\vec{f} = e\vec{v} \times \vec{B}$

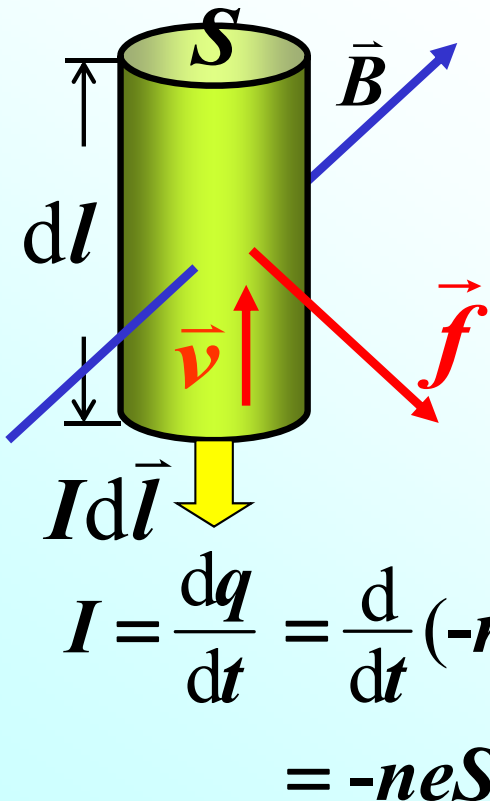
设自由电子的数密度为 n ，则其总数为

$$dN = n dV$$

电流元受力： $d\vec{F} = dN \cdot \vec{f} = n dV \cdot e\vec{v} \times \vec{B}$

$$= -neSv \cdot d\vec{l} \times \vec{B} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

$$\therefore d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$



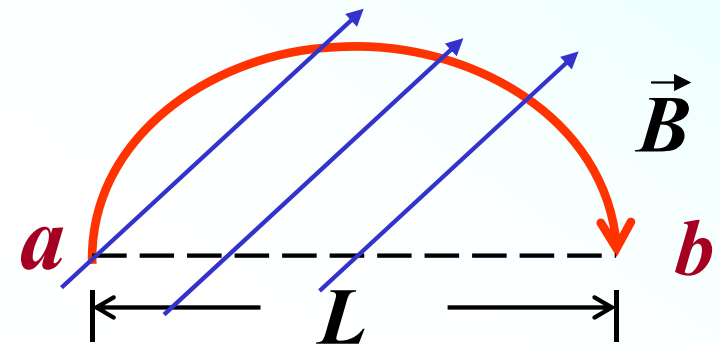


$$\boxed{d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}} \quad (\text{安培定律})$$

任意载流导体在磁场中所受的合力为：

$$\vec{F} = \int_0^l I d\vec{l} \times \vec{B}$$

例：在均匀磁场 \vec{B} 中有一弯曲导线 ab ，通有 I 电流，求其所受的磁场力。



解：如图，作一组与 \vec{B} 同向的平行线。



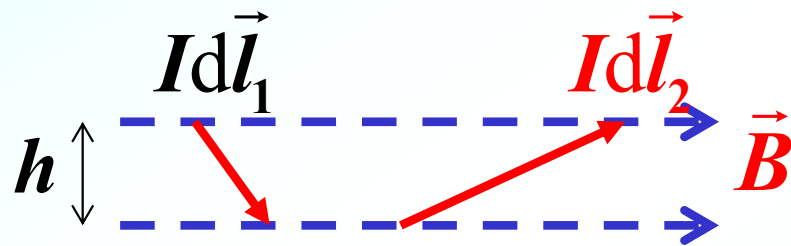
$$d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

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

$$\begin{aligned}d\vec{F}_1 &= I d\vec{l}_1 \times \vec{B} \\ d\vec{F}_2 &= I d\vec{l}_2 \times \vec{B}\end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} \text{同向, 均垂直向外.}$$

$$|d\vec{F}_1| = |d\vec{F}_2| = IBh \quad \text{大小相等.}$$

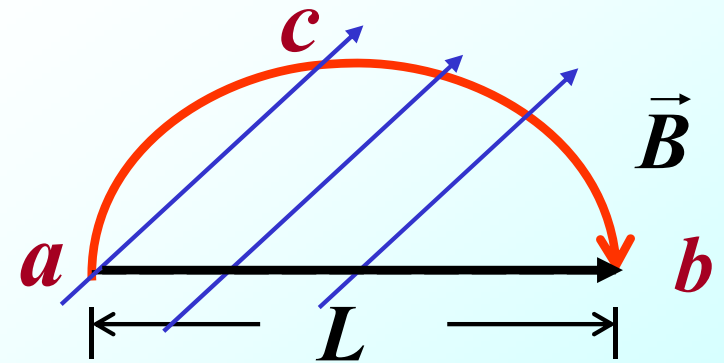
两电流元受力相同。故 **cb** 段受力与 **ab** 直线段相同。



两电流元受力大小相等，方向相反。
ac 段受力为 0。

综上所述，通电流相同时，**acb** 段受力与 **ab** 直线段相同。故

$$\vec{F} = I \cdot \vec{ab} \times \vec{B}$$



例：求两平行无限长直导线通有相同电流时的相互作用力。

解： 1) 求 F_{12}

在 I_2 上取电流元 $I_2 d\vec{l}_2$

$$\vec{F}_{12} = \int I_2 d\vec{l}_2 \times \vec{B}_{12}$$

$I_2 d\vec{l}_2$ 处的磁场为：

$$B_{12} = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi a} \quad \text{方向垂直 } I_2 d\vec{l}_2.$$

$$\therefore F_{12} = \int I_2 \frac{\mu_0 I_1}{2\pi a} dl_2 = I_2 \frac{\mu_0 I_1}{2\pi a} \int dl_2 \quad \text{指向 } I_1$$

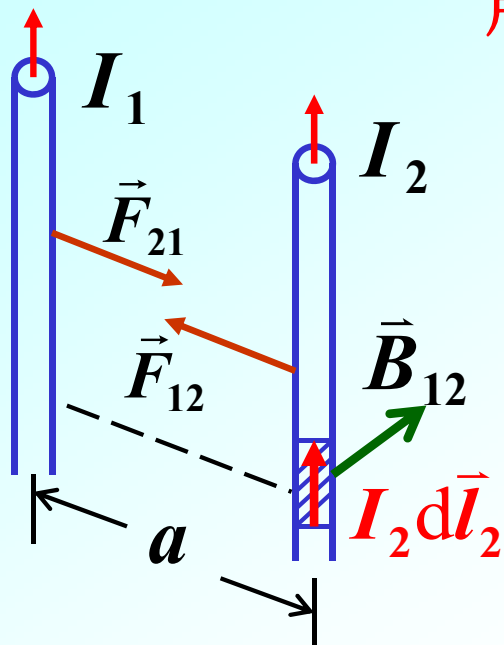
同理： $F_{21} = \int I_1 \frac{\mu_0 I_2}{2\pi a} dl_1 = I_1 \frac{\mu_0 I_2}{2\pi a} \int dl_1 \quad \text{指向 } I_2$

2) 单位长度的受力： $f_{12} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a}; \quad f_{21} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a}.$

结论： 两力大小相等，方向相反

<

 电流同向 → 吸引力
 电流反向 → 排斥力



$$\vec{F} = \int_0^L I d\vec{l} \times \vec{B}$$

3) 若令 $a=1\text{m}$, $I_1=I_2=I$



$$f_{12} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a};$$

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

则有: $F = \frac{\mu_0}{2\pi} I^2$ ——单位长度上的受力。

$$I = \sqrt{\frac{2\pi F}{\mu_0}} \quad \text{当 } F = \frac{\mu_0}{2\pi} = 2 \times 10^{-7} \text{N 时, } I = 1 \text{ 安培。}$$

电流强度单位的定义:

在真空中, 两条无限长平行导线, 各通有相等的稳恒电流, 当导线相距一米, 每米长度上受力为 $2 \times 10^{-7} \text{N}$ 时, 各导线上的电流强度为1安培。

箍缩效应:

两导线间存在有吸引力, 一载流导线可看成由许多纵向细丝组成, 细丝间也同样存在相互吸引力, 若导体是液体、电离气体, 则这些力使导体收缩。

例：在对称发散的磁场中，放有一个 $R=4\text{cm}$ 的电流环， $I=15.8\text{A}$ ，其所在处 $B=0.1\text{T}$ ，求受合力。

解：建立如图所示的坐标系，

由对称可知， $\int dF_x = 0$

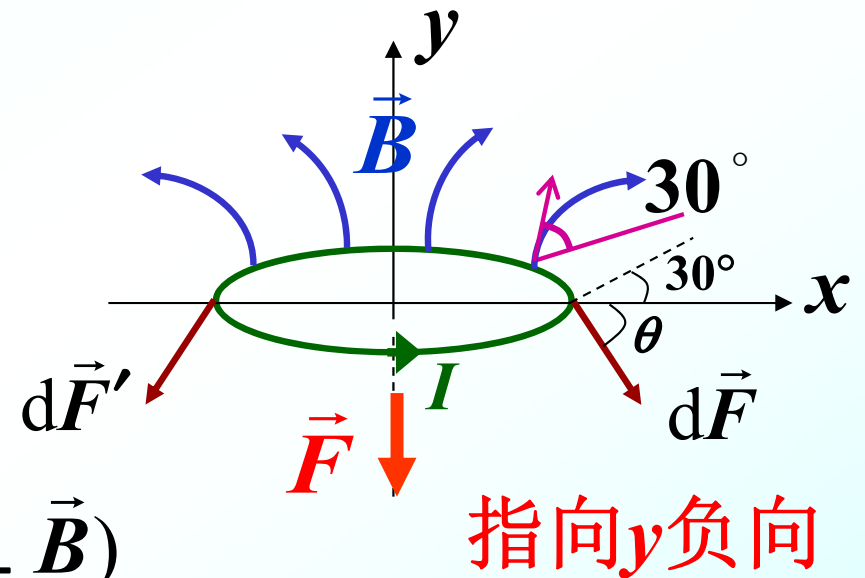
$$F = \int dF_y = \int dF \cdot \sin \theta$$

$$= \left| \int Id\vec{l} \times \vec{B} \right| \sin \theta \quad (\because Id\vec{l} \perp \vec{B})$$

$$= I \cdot 2\pi RB \cdot \cos 30^\circ$$

$$= 15.8 \times 0.1 \times 2\pi \times 0.04 \times \sqrt{3} / 2$$

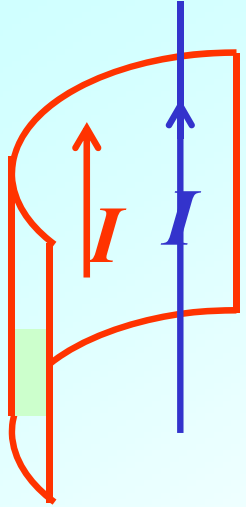
$$= 0.34\text{N}$$



🐦 $d\vec{F} = Id\vec{l} \times \vec{B}$

例：求半圆柱面电流对其轴线上长直载流导线的作用力。

解：平行电流相互作用力



$$dF' = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} dI = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \cdot \frac{I}{\pi R} R d\theta$$

$$f_{12} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a}$$

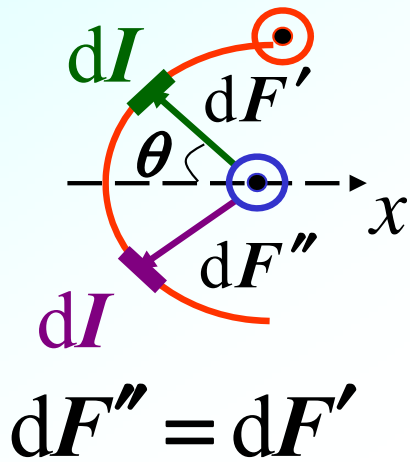
由对称性： $\int dF_y = 0$

$$dF_x = dF \cos \theta$$

$$= \frac{\mu_0 I^2}{2(\pi R)^2} \cos \theta R d\theta$$

$$F = \int dF_x = \frac{\mu_0 I^2 R}{(\pi R)^2} \int_0^{\pi/2} \cos \theta d\theta$$

$$= \frac{\mu_0 I^2}{\pi^2 R} \quad \text{沿x轴负方向}$$



3. 载流线圈在磁场中所受的力和力矩

1) 在均匀场中的线圈

a、矩形线圈：

设矩形线圈处在均匀磁场 \vec{B} 中
由安培定律，可得各边受力：

$$F_{da} = \int_a^d Idl \cdot B = IB l_2 \quad \text{向外}$$

$$F_{bc} = \int_b^c Idl \cdot B = IB l_2 \quad \text{向里}$$

$$F_{ab} = \int_a^b IB \sin(\pi/2 - \theta) dl = IB \cos \theta l_1 \quad \text{向下}$$

$$F_{cd} = \int_c^d IB \sin(\pi/2 + \theta) dl = IB \cos \theta l_1 \quad \text{向上}$$

$\therefore \vec{F}_{\text{合}} = 0$ ，但 \vec{F}_{da} 、 \vec{F}_{bc} 不共线

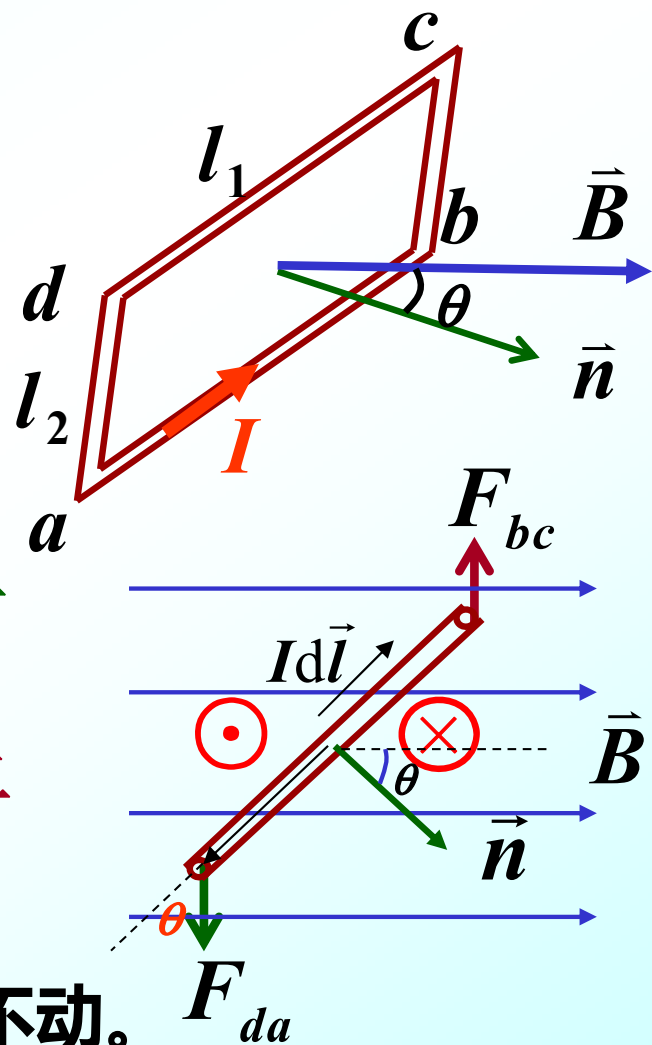
则：线圈受力矩 $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$ 转轴在哪？轴不动。

$$M = F_{da} \frac{l_1}{2} \sin \theta + F_{bc} \frac{l_1}{2} \sin \theta = IB l_1 l_2 \sin \theta = IB S \sin \theta = P_m B \sin \theta$$

$\therefore \vec{M} = \vec{P}_m \times \vec{B} \longrightarrow$ 可推广到任意线圈



$$\vec{F} = \int_0^L Id\vec{l} \times \vec{B}$$



b、任意形状的平面线圈 (在均匀场中)

设任意形状的闭合平面线圈
面积为 S ，通有电流 I 。

设想线圈由许多无限小矩形线圈组成，
每一小线圈所受力矩为：

$$d\vec{M} = d\vec{P}_m \times \vec{B} = IdS\vec{n} \times \vec{B}$$

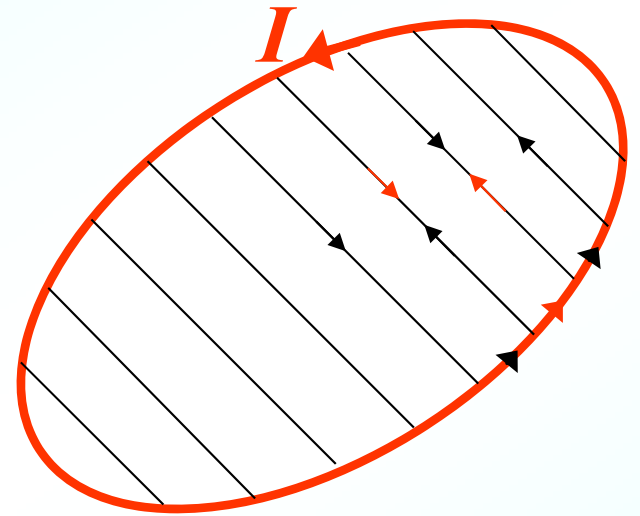
$$\begin{aligned} \text{线圈受的总力矩为: } \vec{M} &= \int d\vec{M} = \int IdS \vec{n} \times \vec{B} = I \left(\int dS \right) \vec{n} \times \vec{B} \\ &= IS \vec{n} \times \vec{B} = \vec{P}_m \times \vec{B} \end{aligned}$$

$$\text{即: } \vec{M} = \vec{P}_m \times \vec{B}$$

$$\text{对线圈一般有: } \sum \vec{F} = 0; \quad \sum \vec{M} \neq 0$$

注意：

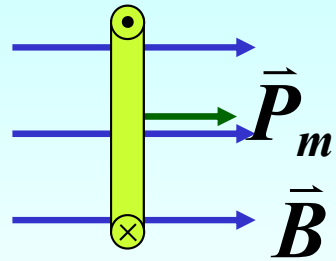
无论线圈什么形状，均匀磁场对它的作用只取决于 \vec{P}_m ，
 \vec{P}_m 相同的线圈受磁场的作用完全相同。



(3) 平面线圈在磁场中所受力矩的几种情况



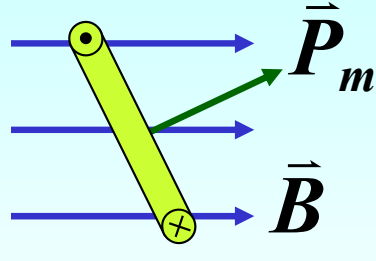
$$\vec{M} = \vec{P}_m \times \vec{B}$$



$$\theta = 0, M = 0$$

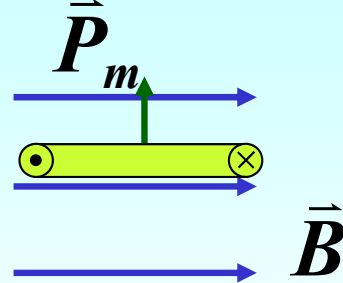
$$\vec{P}_m // \vec{B}$$

稳定平衡



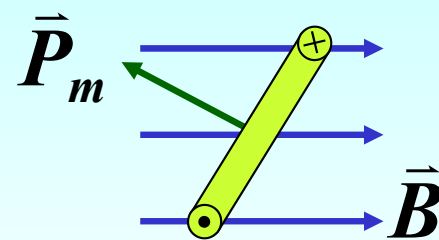
$$\theta < 90^\circ$$

$$M \neq 0$$



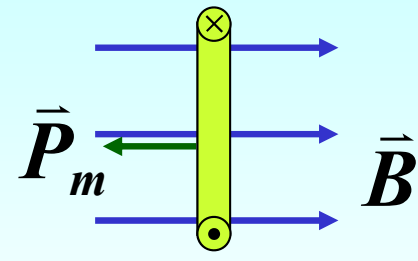
$$\theta = 90^\circ$$

$$M = M_{max}$$



$$\theta > 90^\circ$$

$$M \neq 0$$



$$\theta = \pi, M = 0$$

$$\vec{P}_m // -\vec{B}$$

非稳定平衡

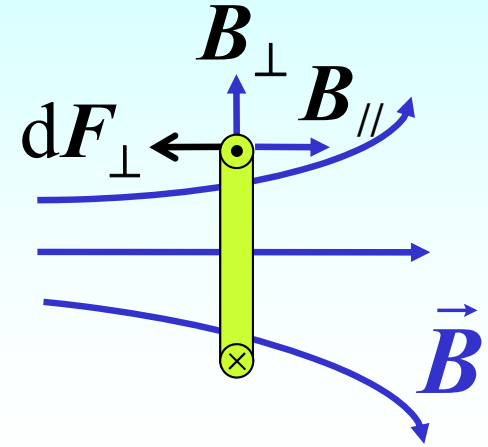
$$\vec{M} = \vec{P}_m \times \vec{B}$$

磁力矩总是使线圈或磁偶极子转向磁场方向；
电场对电偶极子的力矩总是使其转向电场方向。

2)在非均匀场中的线圈所受的力和力矩

情况较复杂。

一般地： $\vec{F}_{\text{合}} \neq 0$ ， $\vec{M} \neq 0$ 。



线圈除了转动，还会平动，一般向磁场较强的方向平动。

对非刚性线圈可能还有形变。





André Marie Ampère
(1775 – 1836, France)