大学物理 (一)

任课老师: 蔡林

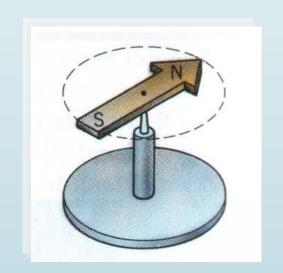
cailin@hust.edu.cn

第9章 恒定磁场

一、基本的磁现象

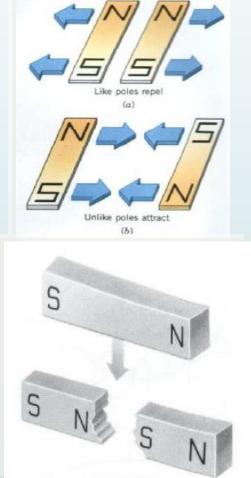
磁性(magnetism):能吸引铁、钴和镍等物质的性质。

- ·公元前800年,在欧洲的小城镇Magnesia,希腊人 发现磁现象。
- 在东方,中国人很早就具有了天然的磁石知识,发明指南针。



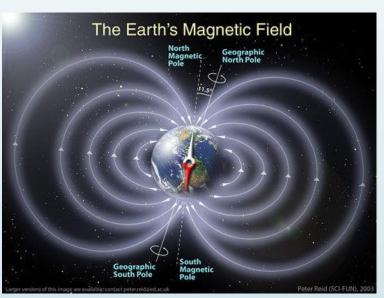


- •13世纪,认识到磁极现象。目前没有发现磁单极。
- 16世纪,认识到地球是一个大磁体,W. Gilbert描绘出地磁场。

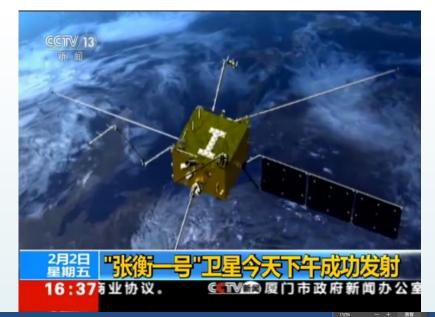




William Gilbert 1544-1603



张衡—号电磁监测试验卫星 是中国全新研制的国家民用航 天科研试验卫星, 也是中国地 球物理场探测卫星计划的首发 星。该星利用覆盖范围广、电 磁环境好、动态信息强、无地 域限制等优势,开展全球空间 电磁场、电离层等离子体、高 能粒子沉降等物理现象的监测。 为地震机理研究、空间环境监 测和地球系统科学研究提供新 的技术手段。同时, 该星探测 数据也能为空间物理和地球物 理研究提供重要数据支持。



首页 本院概况 科学研究

科技服务

人力资源

EN -

2020年12月31日,完全基于张衡一号卫星数据建立的全球地磁场模型CGGM 2020.0系数以及计算器在张衡一号卫星科学应用中心和国家 自然灾害防治研究院网站同时发布, 提供用户下载使用,

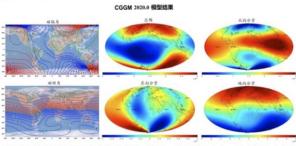
CGGM 2020.0模型基于张衡—号卫星自发射至2019年9月共19个月的磁场数据,综合考虑地球主磁场及其长期变化和外源场,利用球谐分析 方法建立。其中主磁场最大截止阶数为15阶,前8阶同时考虑时间变化;外源场包括磁尾电流以及内磁层环电流贡献,最大截止阶数为2阶。空 间分辨率约3000km。该模型结果与其它基于Swarm卫星等数据建立的全球主磁场模型结果一致,并于2019年底入选国际地磁与高空物理联合 会 (IAGA) 新一代全球地磁场模型IGRF-13。

本次CGGM 2020.0模型共公布6个参考地磁场参量:磁偏角、磁倾角、磁场总量、北向分量、东向分量和垂直分量,同时发布了模型系数 和计算器下载中英文网站链接

中文: http://www.leos.ac.cn/#/article/info/237,

http://49.232.169.41:86/content/details 14 1942.html

英文: http://www.leos.ac.cn/#/article/info/236



CGGM 2020.0计算得到的地磁偏角、倾角、总场以及北向、东向和地向分量

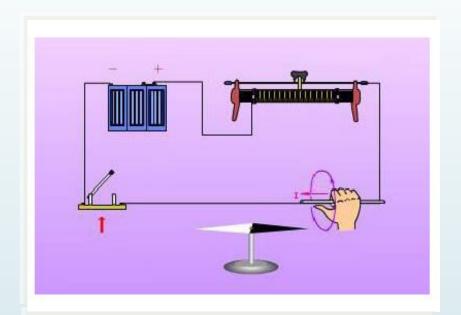
电和磁的联系

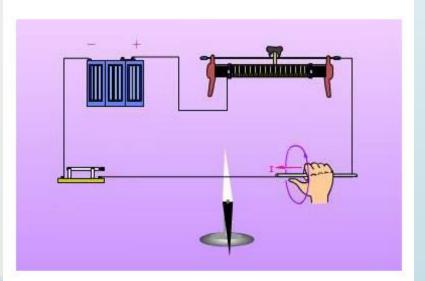
• 1820年,奥斯特发现电生磁,首次将电场和磁场

联系在一起。



Hans Christian Oersted 1777-1851





奥斯特发现: 电流 (旁) ——小磁针偏转

法国物理学家迅速行动

阿拉果 1820年9月11日 法国科学院介绍

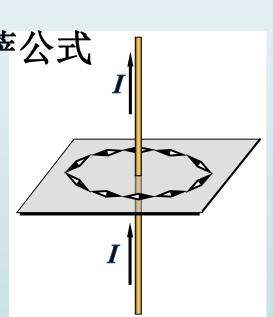
安培 9月18日 平行载流直导线的相互作用

「磁铁 (旁) ——载流导线运动 载流导线 —— 载流导线

毕奥、萨伐尔、拉普拉斯 10月30日 毕萨公式

安培 12月14日 电流元相互作用公式 从奥斯特磁针的一跳到对磁现象的系统 认识只用了半年时间。

19世纪,电磁学的黄金发展时代。法拉第、亨利、楞次、麦克斯韦...



载流导线间的相互 作用。 显然不是电的 作用。因为两

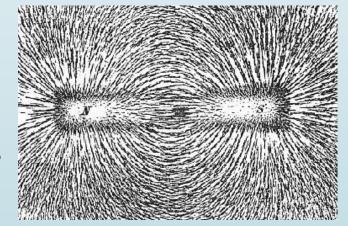
载流导线均是 电中性的。

- 1.磁场的特征
- 在磁场中的运动电荷、载流导体、 磁性介质等受磁场力作用
- (2) 运动电荷、载流导体在磁场中运动 时,磁力做功 磁场具有能量

稳恒磁场 稳恒电流周围

磁场的描述

磁感应强度的



2. 磁感应强度 \vec{B} 的定义

 \vec{B} ——描述磁场强弱及方向的物理量用运动电荷q来确定:

设电荷q以速度 \vec{v} 进入磁场 \vec{B} 中的 \vec{P} 点。

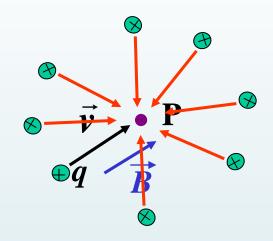
(1) 当 \vec{v} 沿某一特定方向时,q受力 $\vec{F}=0$,定义该方向为该点处 \vec{B} 的方向。





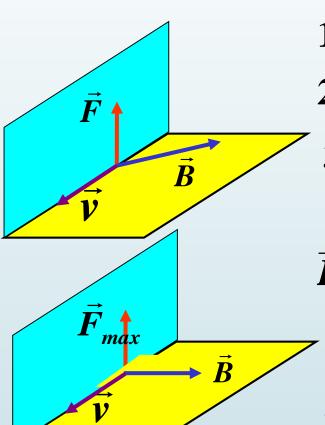
定义:
$$B = \frac{F_{max}}{qv}$$
 单位 $\begin{cases} SI T(特斯拉) \\ 高斯 G T \end{cases}$

或:
$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$$
 即: $F = qvB \sin \theta$





 \vec{F} 、 \vec{v} 、 \vec{B} 三者之间的关系如下:

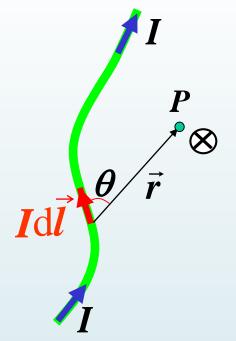


- 1) $\vec{F} \perp (\vec{v}, \vec{B})$ 决定的平面
- 2) $\vec{v} \perp \vec{B}$ 时, $F = F_{\text{max}}$
- 3) $\vec{v} / / \vec{B}$ 或 $\vec{v} / / \vec{B}$ 及 v = 0时, F = 0

$$\vec{B} \begin{cases} \text{大小} B = \frac{F_{max}}{qv} \\ \hat{f} \hat{n} \vec{F}_{max} \times \vec{v} \end{cases}$$
如何计算 \vec{B} ?

两种方法 { 毕奥 — 萨伐尔定律 安培环路定理

二、毕奥 — 萨伐尔定律 ——电流激发磁场的规律



实验表明:

任一电流激发的磁场=

各小段电流产生 的磁场的叠加

电流元 Idī在P点产生的磁场

(1) d $B \propto I$ dl, $\frac{1}{r^2}$, $\sin \theta$ SI制中: $K = \frac{\mu_0}{4\pi}$

即: $dB=K\frac{Idlsin\theta}{r^2}$ K—比例系数 真空的磁导率 $\mu_0=4\pi\times10^{-7}$ Tm/A

(2) $d\vec{B}$ 的方向垂直于 $d\vec{l}$ 、 \vec{r} 所决定的平面,沿 $d\vec{l} \times \vec{r}$ 的方向。

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$
 毕奥— 萨伐尔定律







(借助了拉普拉斯在数学上的帮助)

 $d\vec{B} \begin{cases} \text{大小为: } dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin \theta}{r^2} \\ \text{方向为: } Id\vec{l} \times \vec{r} \text{ 右手螺旋} \end{cases}$

(3) P点总的磁感应强度为 $\vec{B} = \int d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{Idl \times \vec{r}}{r^3}$

例: 求一段载流直导线的磁场。

解:任意一个电流元在P点产生的 磁感应强度的方向均垂直向

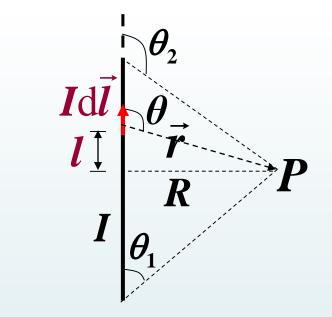
里,故
$$B_P = \int dB \qquad d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

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

 $\overline{\mathbb{m}}$ $l = r\cos(\pi - \theta) = -r\cos\theta$ $R = r\sin(\pi - \theta) = r\sin\theta$ 由此两式得

$$l = -Rctg\theta$$

$$dl = \frac{Rd\theta}{\sin^2\theta} , \quad r = \frac{R}{\sin\theta}$$



代入积分式可得:

$$B_{P} = \frac{\mu_{0}}{4\pi} \int_{\theta_{1}}^{\theta_{2}} \frac{I \sin \theta d\theta}{R}$$
$$= \frac{\mu_{0}I}{4\pi R} (\cos \theta_{1} - \cos \theta_{2})$$

导线无限长, $\theta_1 \rightarrow 0$, $\theta_2 \rightarrow \pi$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R}$$
 (P点距导线足够近时亦然)

例: 求一段载流直导线的磁场。

另解:对任意电流元,

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

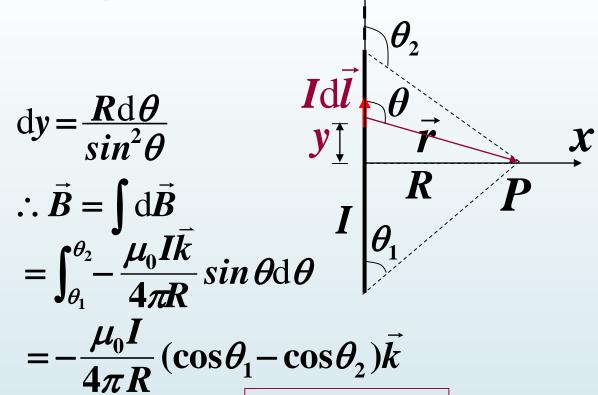
$$= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idy\vec{j} \times \vec{r}}{(y^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I dy \vec{j} \times (R \vec{i} - y \vec{j})}{(y^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$= -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{IR \, dy \vec{k}}{(y^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$\because tg(\pi - \theta) = \frac{R}{y}$$

$$\therefore y = -Rctg\theta$$



$$\theta_1 \rightarrow 0, \theta_2 \rightarrow \pi$$

若导线无限长,
$$\vec{B} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi R} \vec{k}$$
 (P点距导线足够近时亦然)

- (1) 载流长直导线周围B与R成反比。
- (2) 磁力线是沿着垂直导线平面内的同心圆, 其方向与电流方向成右手螺旋关系。

例:一半径为R的无限长1/4圆柱形金属片,沿轴向通有电流I。设电流在金属片上均匀分布。试求圆柱轴线上任一点O

解:以O为原点建立直角坐标系。z轴沿电流方向,并与圆柱轴线重合。单位弧长上的电流密度为

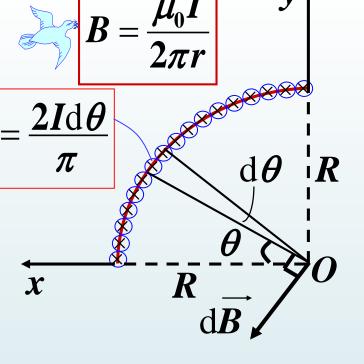
$$\lambda = \frac{I}{2\pi R/4} = \frac{2I}{\pi R}$$

此金属片可看作由无数个沿轴向的窄条拼接而成。每个窄条均可视为无限长载流直导线,其上电流记为i。 $i = \lambda \cdot R d\theta$ 此窄条(无限长载流直导线)在O点产生的磁感应强度大小为

$$\mathrm{d}B = \frac{\mu_0 i}{2\pi R} = \frac{\mu_0 I \mathrm{d}\theta}{\pi^2 R}$$
 方向如图所示。

0点总的磁感应强度?

的磁感应强度。



例:一半径为R的无限长1/4圆柱形金属

片,沿轴向通有电流I。设电流在金属片

上均匀分布。试求圆柱轴线上任一点*0*的磁感应强度。

$$\vec{B} = \int d\vec{B} = \int d(\vec{B}_x + \vec{B}_y)$$

$$= \vec{i} \int dB_x + \vec{j} \int dB_y$$

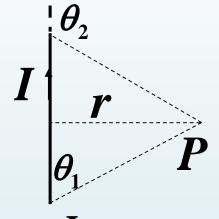
$$= \vec{i} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\mu_0 I d\theta}{\pi^2 R} \sin \theta - \vec{j} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\mu_0 I d\theta}{\pi^2 R} \cos \theta = \frac{\mu_0 I}{\pi^2 R} (\vec{i} - \vec{j})$$

此窄条(无限长载流直导线) 在0点产生的磁感应强度大小为

$$\mathrm{d}B = \frac{\mu_0 i}{2\pi R} = \frac{\mu_0 I \mathrm{d}\theta}{\pi^2 R}$$
 方向如图所示。

O点总的磁感应强度?

例:有一正n边形线圈,外接圆半径为R,通有电流I,求 其中心O点的磁感应强度,并讨论 $n \to \infty$ 的情形。



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

这里,对任意一条边,

$$\theta_1 = \frac{\pi}{2} - \frac{\alpha}{2}$$

$$\theta_2 = \pi - \theta_1$$

$$B' = \frac{\mu_0 I}{4\pi r} (\cos \theta_1 + \cos \theta_1)$$

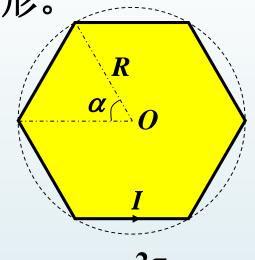
$$\therefore B' = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \cos \theta_1$$

$$=\frac{\mu_0 I}{2\pi r} \sin\frac{\alpha}{2}$$

$$=\frac{\mu_0 I}{2\pi r} \sin\frac{\pi}{n}$$

$$\therefore B_{o} = n \cdot \frac{\mu_{0}I}{2\pi r} \sin \frac{\pi}{n} = \frac{\mu_{0}I}{2R\cos \frac{\pi}{n}} \frac{\sin \frac{\pi}{n}}{\frac{\pi}{n}}$$

$$\lim_{n\to\infty} B_{o} = \lim_{n\to\infty} \frac{\mu_{o}I}{2R\cos\frac{\pi}{n}} \frac{\sin\frac{\pi}{n}}{\frac{\pi}{n}} = \frac{\mu_{o}I}{2R}$$



例: 求载流圆线圈轴线上的磁场 \overline{B} , 已知半径为R,

通电电流为I。

解: 先讨论 \vec{B} 的方向.

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

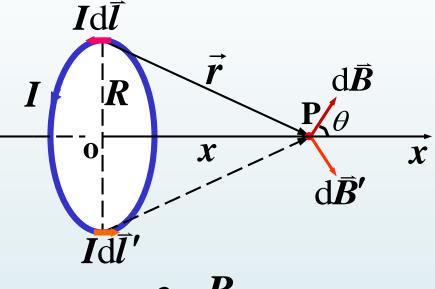
 $d\mathbf{B}$ 与 $d\mathbf{B}'$ 是对x轴对称的 $\Sigma d\mathbf{B}_{\perp} = \mathbf{0}$

$$\therefore B = \int dB_x = \int dB \cos \theta$$

$$\nabla \cdot \cdot d\vec{l} \perp \vec{r} \qquad |Id\vec{l} \times \vec{r}| = Idl \cdot r$$

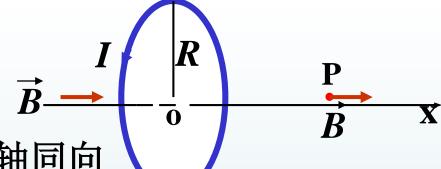
$$\therefore B = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{I\cos\theta dl}{r^2} = \int_0^{2\pi R} \frac{\mu_0 IR}{4\pi (x^2 + R^2)^{3/2}} dl$$

$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(x^2 + R^2)^{3/2}}$$
 方向沿 x 轴正向。



$$\cos\theta = \frac{R}{r}$$

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



- 讨论: 1) 无论 x>0 或 x<0, \overline{B} 与X轴同向
 - 2) 当 x = 0时,圆心处: $B = \frac{\mu_0 I}{2R}$ •
 - 3) 轴线以外的磁场较复杂, 可定性给出磁场线

电流与磁场线仍服从右手螺旋关系。

定义: 磁偶极矩 $P_m = IS\bar{n}$

$$\vec{P}_m = IS\vec{n}$$

若有N匝线圈,总磁矩为:

$$\vec{P}_m = NIS\vec{n} = N\vec{p}_m$$

4)
$$x >> R$$
时:

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

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

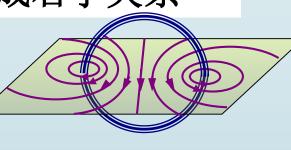
比较:
$$\vec{E} = \frac{P}{2\pi\epsilon_0 x^3}$$

磁

偶

极





 \overline{M} : 一个塑性圆盘,半径为R,圆盘表面均匀分布电 荷q,如果使该盘以角速度 ω 绕其轴旋转,试证:

何有,如果使以监狱用述及的完实相处将,诚证:
(1)盘心处
$$B = \frac{\mu_0 \omega q}{2\pi R}$$
 (2)圆盘的磁偶极矩 $P_m = \frac{\omega q R^2}{4}$

证: (1)将盘看成一系列的宽为dr的圆环构成

每一环在中心产生的磁场:
$$dB = \frac{\mu_0 dI}{2r}$$

$$dI = \frac{dQ}{dt} = dq \frac{\omega}{2\pi} = \sigma ds \frac{\omega}{2\pi} = \sigma \omega r dr$$

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

$$B = \frac{\mu_0 I}{2R} \qquad B = \int dB = \int \frac{\mu_0 \sigma \omega r dr}{2r} = \frac{1}{2} \mu_0 \sigma \omega R = \frac{\mu_0 \omega q}{2\pi R}$$

$$\vec{P}_m = IS\vec{n} : \vec{B} = \frac{\mu_0 q}{2\pi R} \vec{\omega}^0$$

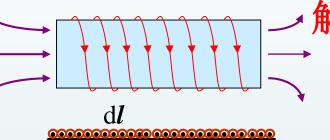
$$\sigma = \frac{q}{\pi R^2}$$

(2)
$$P_m = \int dP_m = \int SdI = \int_0^R \pi r^2 \sigma \omega r dr = \frac{1}{4} \pi \sigma \omega R^4$$

 $\therefore \vec{P}_m = \frac{qR^2}{4} \vec{\omega}$ 旋转的均匀带电球体的磁偶极矩?

例: 长直螺线管轴线上的磁场 B=?

导线通有电流I,单位长度上匝数为n。



该电流在P点的磁场为:

$$dB = \frac{\mu_0 R^2 n I dl}{2(l^2 + R^2)^{3/2}} \quad l = Rctg\theta \rightarrow dl = \frac{-Rd\theta}{\sin^2 \theta}$$

$$l^2 = R^2 ctg^2 \theta$$

以:
$$dB = \frac{-\mu_0 nI}{2} \sin\theta d\theta$$
 管外空间 $\vec{B} \approx 0$ $B = \int dB = \int_{\theta_2}^{-L/2} \frac{-\mu_0 nI}{2} \sin\theta d\theta$ 讨论: P 点不同, B 不同。 $= \frac{\mu_0 nI}{2} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$

(1) 若L>>R,则管内有很大一部分场是均匀的管内为均匀场

(2)
$$L \rightarrow \infty, \theta_1 = 0, \theta_2 = \pi, B = \mu_0 nI$$

(3)半无限长螺线管端头 $B = \frac{1}{2}\mu_0 nI$ 在整个管内空间成立

三、运动电荷的磁场

设电流中载流子带电为q(>0),以速度v沿电流I方向运动, 并且载流子密度为n,导体截面积为S。

$$\begin{array}{c}
dl \\
\hline
I \longrightarrow S
\end{array}$$

如图取一段长为vdt 的导体,则有: I=nqvdt S/dt

根据毕奥 — 萨伐尔定律:

$$\therefore I = nqvS$$

$$|-v dt --|$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{nqSdl\vec{v} \times \vec{r}}{r^3} \quad \text{\sharp p:} \\ nSdl = dN$$

$$\mathrm{d}\vec{l} = \vec{v}\,\mathrm{d}t$$

$$\therefore d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q \, dN \, \vec{v} \times \vec{r}}{r^3}$$

故,单个运动电荷所激发的磁场为:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q \ \vec{v} \times \vec{r}}{r^3}$$
 (对低速运动的带电粒子成立)

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q \ \vec{v} \times \vec{r}}{r^3}$$

例: 求两个以相同速度v, 并排运动电子之间的相互作用力。

$$F_{21} \overset{\mathbf{e}_{1}}{\underset{\mathbf{e}_{2}}{\triangleright}} V$$

$$e_2$$
受力: $F_{12} = -e|\vec{v} \times \vec{B}| = \frac{\mu_0 e^2 v^2}{4\pi r^2}$

同理可得:

$$F_{21} = -F_{12}$$

例: 一条无限长传送电流的扁平铜片, 宽为a, 厚度忽略, 电流为I,求离铜片中心线正上方y处P点的B=?

解:把铜片划分成无限个宽为dx 的细长条,每条有电流: $dI = \frac{1}{a}dx$ 该电流在P点产生的磁场为:

$$\mathrm{d}\boldsymbol{B} = \frac{\mu_0}{2\pi r} \mathrm{d}\boldsymbol{I} = \frac{\mu_0 \boldsymbol{I}}{2\pi a y/\cos\theta} \mathrm{d}\boldsymbol{x}$$

由对称性知: $\Sigma d\mathbf{B}_{v} = \mathbf{0}$

$$dB_x = dB\cos\theta = \frac{\mu_0 I\cos^2\theta}{2\pi ay}dx$$

其中: $x = y \tan \theta$: $dx = y \sec^2 \theta d\theta$

$$B = \int dB_x = \int \frac{\mu_0 I \cos^2 \theta}{2\pi a y} y \sec^2 \theta d\theta = \int_{-\theta_m}^{\theta_m} \frac{\mu_0 I}{2\pi a} d\theta$$

$$= \frac{\mu_0 I}{\pi a} \theta_m = \frac{\mu_0 I}{\pi a} \operatorname{arctan} \frac{a}{2v} \quad \text{ \mathbb{T}} \text{ \mathbb{T}} \text{ \mathbb{X}} \text{ \mathbb{H}}$$

当*y* >>a 时

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi y} (\theta_m \to \frac{\pi}{2\pi y})$$

The second results are supported by the second results are

当y <<a 时

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

首页 **HOME** 中心概况 About Us

开放运行 Opening

科学研究 Research

研究生 Graduate 党群工作 Party

人才招聘 Careers

中心概况 **About Us**

地磁场 $(0.3\sim0.6)\times10^{-4}T$

3-4ms

我校

94.8T

美国2014年 100.75T

稳态

我国(合肥) **42T**

美国

45T

中心简介

当前位置: 首页 > 中心概况 > 中心简介

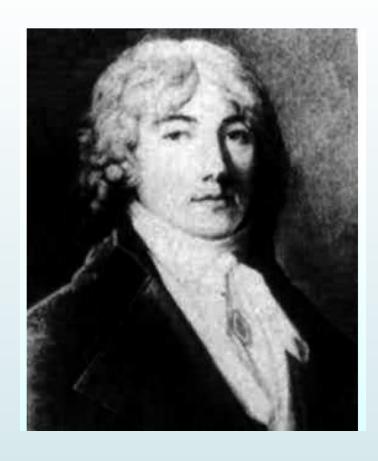
国家脉冲强磁场科学中心简介

国家脉冲强磁场科学中心是从事强磁场科学、技术及应用研究的国家级大科学平台,承担脉冲强磁 场国家重大科技基础设施的建设和运行任务。

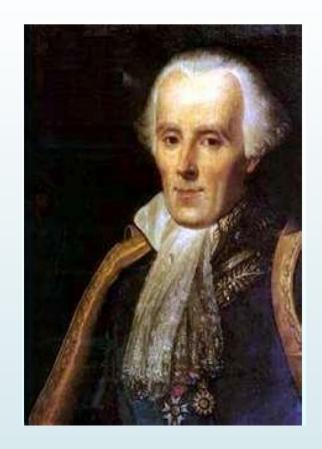
脉冲强磁场设施是教育部高校首个国家重大科技基础设施,是物理、化学、材料和生物医学等多学 科领域科学研究的国之重器,对支撑前沿科学技术发展具有重大战略意义。设施于2008年4月正式开工 建设,2013年10月建设完成,由磁体、电源、控制和测量等子系统组成。设施建有50-94.8T的系列脉 冲磁体, 27.8MJ/25kV电容储能型、100MJ/100MVA脉冲发电机型电源以及12.2GJ蓄电池型电源和精 确时序控制系统,可实现超高场、平顶磁场、重复频率磁场等不同类型磁场,电输运、磁特性、磁光、 电子自旋共振等12个科学实验站及配套低温系统,核心技术指标国际领先。

截至2022年底,设施已累计运行75445小时,为北京大学、清华大学、中科院物理研究所、哈佛 大学、剑桥大学、德国德累斯顿强磁场实验室等119个国内外科研单位提供科学研究服务1677项,在 Nature、Science、PRL等期刊发表论文1385篇,取得了包括发现第三种规律新型量子振荡等在内的 一大批原创成果,同期成果产出优于美、德同类设施,推动了我国相关领域前沿科学研究的发展。

设施建设水平和运行成效得到了国内外同行的高度评价。2013年10月,美、德、法等国家强磁场 实验室主任及权威专家等组成的国际评估专家组对设施建设水平进行评估,认为该设施"工程上的成就 超越国际同类水平, 跻身世界最好的强磁场设施"。2014年10月, 设施通过国家验收, 验收意见认为 "掌握了核心技术,实现了跨越式发展,成为国际最好的脉冲强磁场设施之一"。2018年5月,国际评 估专家组对设施的运行情况进行评估,认为设施"支撑基础前沿研究方面发挥了重要作用,运行水平国 际领先"。设施先后获得2018年湖北省科技进步特等奖和2019年国家科技进步一等奖,实现了从建设 期跟跑、建成验收并跑到运行期领跑的快速发展。



Jean-Baptiste
Biot
(1774 -1862, France)



Felix Savart (1791-1841, France)

