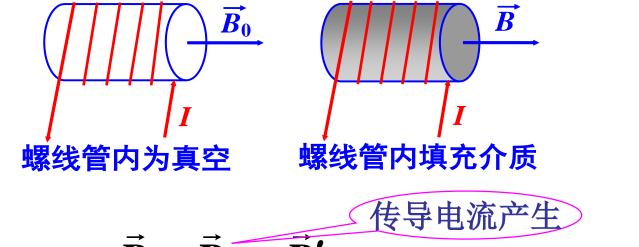
一种一种一种

§ 16.1 磁介质 磁化强度

磁介质: 是指放在磁场中受磁场影响或反过来影响原来磁场的物质。

一、磁介质的分类



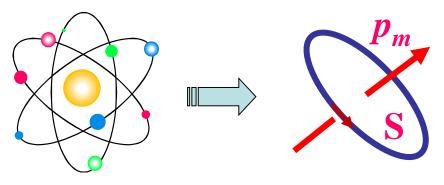
磁介质的<u>相对磁导率</u> μ_r : $\mu_r = \frac{B}{B_0}$

三类磁介质

$$\left\{ \begin{array}{l} \mu_r \leq 1, \text{ 抗磁质} & B < B_0 \\ \text{如 锌、铜、水银、铅等} \\ \mu_r \geq 1, \quad \text{顺磁质} & B > B_0 \\ \text{如 锰、铬、铂、氧等} \\ \mu_r >> 1, \quad \text{铁磁质} & B >> B_0 \\ \mu_r >> 1, \quad \text{铁磁质} & B >> B_0 \\ (10^2 \sim 10^4) \text{具有显著增强原磁场的性质} \end{array} \right.$$

二、磁介质的磁化 磁化电流

1. 分子电流 分子磁矩



电子的运动(轨道、自旋)——磁效应 核(质子、中子)的运动 ——磁效应(可忽略) 分子对外界磁效应的总和可用一个等效的圆电流 来代替,称为分子电流,其磁矩称为分子磁矩 \vec{p}_m

$$\vec{p}_{m} = \vec{p}_{ml} + \vec{p}_{ms}$$
轨道磁矩
自旋磁矩

$$\vec{p}_m \begin{cases} \neq 0 & 顺磁质 \\ = 0 & 抗磁质 \end{cases}$$

2. 磁化的微观解释

1) 抗磁质

轨道磁矩自旋磁矩

无外场: $\vec{p}_m = \vec{p}_{ml} + \vec{p}_{ms} = 0$

有外场:分子中的电子轨道

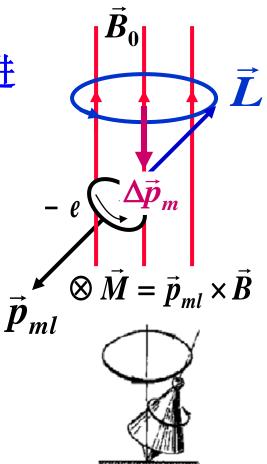
角动量进动:轨道角动量绕磁场旋进

进动产生一个与外场方向相反的附加轨道磁矩 $\Delta \vec{p}_m$

磁化: \vec{B}' 方向与 \vec{B}_0 方向相反

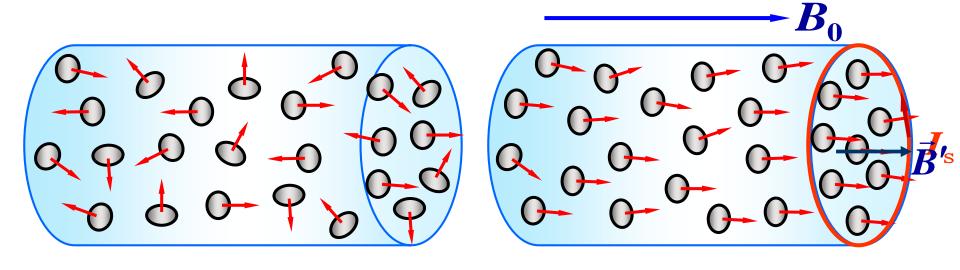
介质内的磁场 $B = B_0 - B'$ 减弱

不显示磁性。



2) 顺磁性

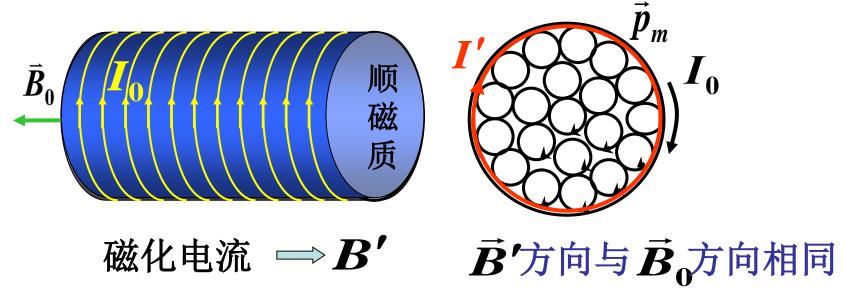
无外场: $\vec{p}_m = \vec{p}_{ml} + \vec{p}_{ms} \neq 0$ 取向无规则,不显示磁性。



介质内的磁场 $B = B_0 + B'$ 增强。

转向磁化 ⇒ 磁化电流(束缚电流)

如 载流长直螺线管内部充满均匀各向同性介质



由于分子磁矩的取向一致 相对应的分子电流在介质内部相互抵消,最外层分子电流的表面部分未被抵消,其宏观效果相当于一个沿介质表面流动的大环形表面电流,称为磁化面电流。

磁化程度?

三、磁化强度

1. 磁化强度 \vec{M}

$$\vec{M} = \lim_{\Delta V \to 0} \frac{\sum_{i} \vec{p}_{mi}}{\Delta V}$$

单位:

单位体积内分子磁矩的矢量和。

若各点 加相同,则是均匀磁化

电介质极化强度

$$\vec{P} = \lim_{\Delta V \to 0} \frac{\sum_{i} \vec{p}_{ei}}{\Delta V}$$

- 2.磁化强度M 与磁化电流I'(磁化电流密度j')的关系
 - •磁化面电流线密度j' ----大小为通过垂直电流方向单位长度上的磁化电流。

讨论特例:充满均匀各向同性磁介质载流长直螺线管

特例: 充满均匀各向同性磁介质的载流长直螺线管

根据定义:
$$M = \frac{\sum P_{mi}}{V}$$

计算在体积V = ls内的 ΣP_{mi}

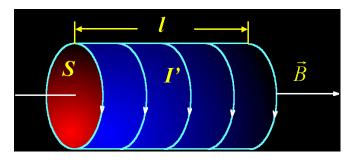
$$\Sigma P_{mi} = I'S = j'lS = j'V$$

$$\therefore M = \frac{\sum P_{mi}}{V} = \frac{j'V}{V} = j'$$

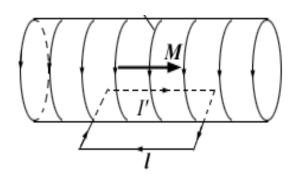
1)
$$M=j'$$

$$M_l = j'$$

2)
$$I' = \oint_{l} \vec{M} \cdot d\vec{l}$$



磁化面电流线密度 "



$$\oint_{l} \vec{M} \cdot d\vec{l} = M l = j' l = I'$$

介质内通过以*l*为边界的 任一曲面的磁化电流

§ 16.2 磁介质中的安培环路定理 磁场强度

一、有介质时的安培环路定理

真空中
$$\int_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_L I_{\text{内}}$$

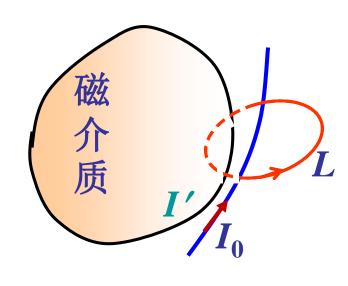
介质存在时:

$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_{0} \sum (I_{0 \text{内}} + I'_{\text{P}})$$

$$= \mu_{0} \sum I_{0 \text{P}} + \mu_{0} \oint_{L} \vec{M} \cdot d\vec{l}$$

$$\oint_L (\frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}) \cdot d\vec{l} = \sum I_{0 \mid h}$$

$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$$
 磁场强度



 I_0 一传导电流

I'-磁化电流

单位:A/m

介质中的安培环路定理

$$\oint_L \vec{H} \cdot \mathrm{d}\vec{l} = \sum_{0 \neq 1} I_{0 \neq 1}$$

传导电流和磁化电流产生的磁感应线都是无头无尾的闭合曲线。因此,对任意闭合曲面S

$$\iint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \iint_{S} (\vec{B}_{0} + \vec{B}') \cdot d\vec{S} = \iint_{S} \vec{B}_{0} \cdot d\vec{S} + \iint_{S} \vec{B}' \cdot d\vec{S} = 0$$

● $\iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$ 磁场高斯定理普遍适用

二、磁介质的磁化规律(\vec{B} \vec{M} 用的关系)

各向同性线性磁介质

$$\vec{M} = \chi_m \vec{H} = (\mu_r - 1)\vec{H}$$

 χ_m · · · 介质的磁化率

$$\mu_r = 1 + \chi_m$$

将
$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$$
 代入,得:

$$\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H} = \mu \vec{H}$$

令
$$\mu = \mu_0 \mu_r$$
 — 磁导率

各向同性线性电介质

$$\vec{P} = \chi_e \varepsilon_0 \vec{E}$$

$$= \varepsilon_0 (\varepsilon_r - 1) \vec{E}$$

$$\chi_e \cdots$$
极化率

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$$

$$\varepsilon = \varepsilon_0 \varepsilon_r$$

例:同轴电缆由两同心导体组成,内层是半径为 R_1 的导体圆柱,外层是半径分别为 R_2 、 R_3 的导体圆筒。两导体内电流等量而反向,均匀分布在横截面上,导体的相对磁导率为 μ_{r1} ,两导体间充满相对磁导率为 μ_{r2} 的不导电的均匀磁介质。试求在各区域中的B分布。

解:自由电流和介质的分布都有轴对称性,所以介质中的磁场也有轴对称性. μ_{r1}

由安培环路定理,取半径为r的环路: μ_{r2}

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = H \cdot 2\pi r = \sum I_{0$$
内 $H = \frac{\sum I_{0$ 内}}{2\pi r} \qquad B = \mu_0 \mu_r H

$$H = \frac{\sum I_{0|n}}{2\pi r} \qquad B = \mu_0 \mu_r H$$

$$r > R_3$$
: $\sum I_{0 \bowtie} = 0$: $H = 0$ $B = 0$

$$r < R_1: \sum I_{0 \mid j} = \frac{I}{\pi R_1^2} \pi r^2$$

$$\therefore H = \frac{Ir}{2\pi R_1^2} \qquad B = \frac{\mu_{r1}\mu_0 Ir}{2\pi R_1^2}$$

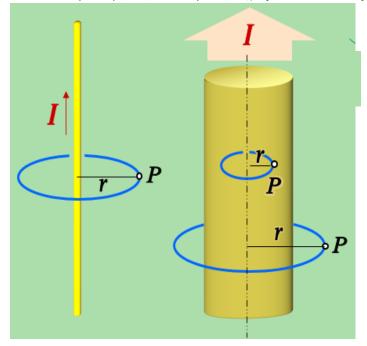
$$R_1 < r < R_2$$
: $\sum I_{0$ 内} = I $\therefore H = \frac{I}{2\pi r}$ $B = \frac{\mu_{r2}\mu_0 I}{2\pi r}$

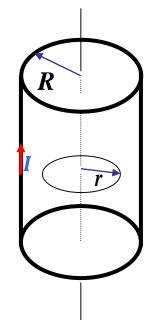
$$R_2 < r < R_3$$
: $\sum I_{0 \nmid j} = I - \frac{\pi (r^2 - R_2^2)}{\pi (R_3^2 - R_2^2)} I$

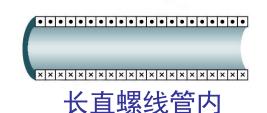
$$\therefore H = \frac{(R_3^2 - r^2)I}{2\pi r(R_3^2 - R_2^2)} \qquad B = \frac{\mu_{r1}\mu_0(R_3^2 - r^2)I}{2\pi r(R_3^2 - R_2^2)}$$

应用安培环路定理求磁感应强度的举例

无限长均匀载流直线、圆柱面、圆柱体







螺绕环、无限大载流平面

$$B = \frac{\mu_o I_{\mid j \mid}}{2\pi r}$$

$$B = 0$$

$$\boldsymbol{B} = \frac{\mu_0 \boldsymbol{I}}{2\pi r}$$

$$B = \mu_o nI$$

$$B = \frac{\mu_o J}{2}$$

$$\mu_o \rightarrow \mu_o \mu_r$$
 或 μ

例: 一充满均匀磁介质的密绕细螺绕环,

$$n = 10^3 \, \text{m}$$
 /m $I = 2 \text{A}$ $\mu = 5 \times 10^{-4} \, \text{T} \cdot \text{m/A}$

- 求: (1) 磁介质内的 \vec{H} , \vec{B} , \vec{M}
 - (2) 磁介质的磁化电流线密度

解:设总匝数为N,取半径为r的圆环回路:

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = H 2\pi r = NI$$

$$H = \frac{NI}{2\pi r} = nI$$

$$H = nI$$

$$B = \mu H = \mu n I$$

细螺绕环
$$R_1 = R_2 = r$$

$$M = (\mu_r - 1)H = (\mu_r - 1)nI$$

$$\mu_r = \frac{\mu}{\mu_0} = \frac{5 \times 10^{-4}}{4\pi \times 10^{-7}} = 398$$

代入数据 $M = 7.94 \times 10^5 \,\text{A/m}$

(2) 磁化面电流与传导电流的方向相同,磁化面电流产生的附加磁感应强度:

$$B'=\mu_0 nI'=B-B_0=\mu nI-\mu_0 nI=(\mu-\mu_0)nI=\mu_0 j'$$
 $nI'=j'$,就是磁化电流线密度

得
$$j' = (\frac{\mu}{\mu_0} - 1)nI = (\frac{5 \times 10^{-4}}{4\pi \times 10^{-7}} - 1) \times 2 \times 10^3 = 7.9 \times 10^5 \, \text{A / m}$$

讨论: 设想把这些磁化面电流也分成每米10³匝,相当于分到每匝的电流强度为多少?

$$\frac{j'}{n} = \frac{7.94 \times 10^5}{10^3} = 794(A) >> 2(A) \qquad \vec{B}' >> \vec{B}_0 \quad \vec{B} \cong \vec{B}'$$
 铁磁质

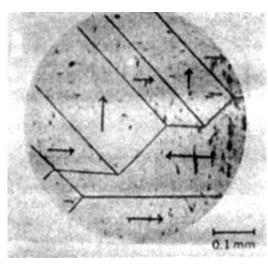
§ 16.3 铁磁质



一、铁磁质的磁化

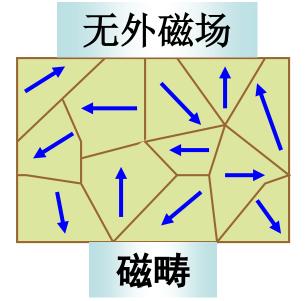
1、铁磁质的微观结构 磁畴

无外磁场时,铁磁质的电子自旋磁矩能在线度大约为10⁻¹²-10⁻⁸m³小区域内自发地平行排列,形成自发磁化达到饱和状态,这些微小区域称为"磁畴"



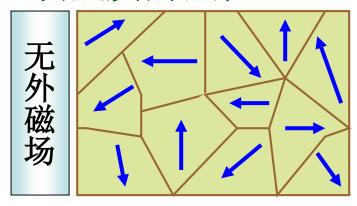
Si-Fe单 晶(001) 面的磁 畴结构

每一磁畴中,具有很强的磁性。 但不同的磁畴排列方向彼此不同, 所以**没有外磁场**时,各磁畴磁矩相 互抵消,对外不显磁性.



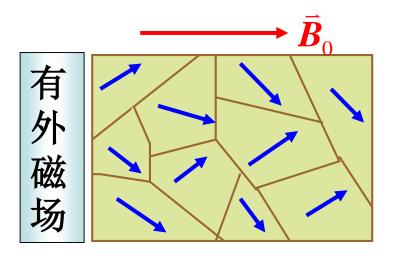
(未经磁化的铁磁质)

2、铁磁质的磁化

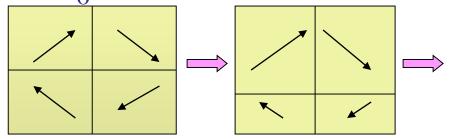


磁畴取向杂乱无章 整个铁磁质的 总磁矩为零

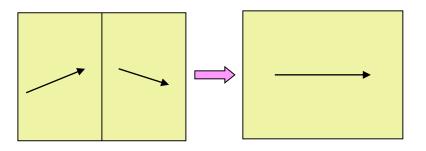
(未经磁化的铁磁质)



与局向的磁畴扩大



磁化方向转向息的方向



二、铁磁质的宏观性质

1. 磁化曲线 (B随H变化的曲线)

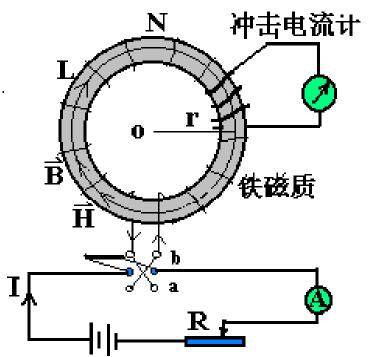
铁磁质用、成测量原理

$$L_1: H=nI$$

$$L_2: q_i = \int_0^t I_i dt = \int_0^t \frac{d\Phi}{R_2}$$
$$= \frac{NSB}{R_2}$$

 $*\vec{B} = \mu \vec{H}$,仅适用于非铁磁质;

*
$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$$
,普遍适用



测量铁磁材料磁化后的 B~ H变化的规律

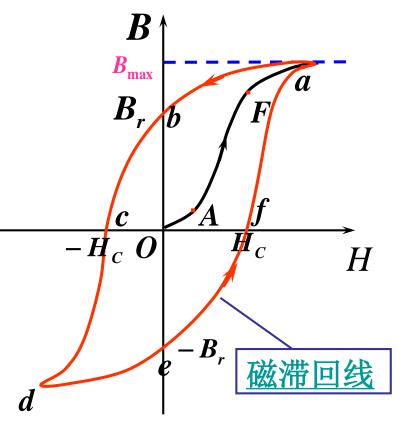
1) 起始磁化曲线 饱和磁化

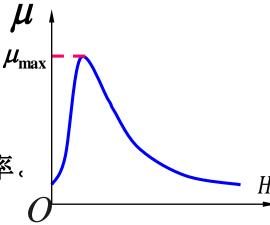
 B_{max} :饱和磁感强度

- *饱和后,若 $I \downarrow \Rightarrow H \downarrow$, $B \downarrow$,
- 当I=0时,H=0,但 $B\to B_{r_{\circ}}$
- *为使铁芯退磁,需加上反向磁场

$$B=0$$
时, $H=-H_c$

- 2) 剩磁 B_r 矫顽力 H_c
- 3) 磁滞回线
- B值的变化总落后于H值的变化
- B值与H值不具有一一对应关系
- \blacksquare 用起始磁化曲线按 $\mu = \frac{B}{H}$ 定义铁磁质的磁导率。





2.铁磁质的宏观性质

高μ值 非线性 磁滞 居里温度

- 1) $\mu_r >> 1$,使原场大幅度增加
- 2) μ,不是常数,随磁场强度变化而变化
- 3) 磁滞现象----外磁场撤去后,仍能保留部分磁性
- 4) 居里温度----对应于每一种铁磁物质都有一个临界温度(居里点),超过这个温度,磁畴瓦解,铁磁物质就变成了顺磁物质。

各种材料的居里点不同,如铁的居里温度为1034K。

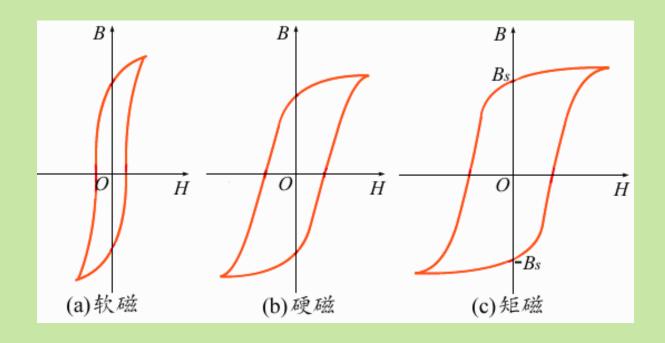
三、磁滯损耗

铁磁材料在交变磁场作用下反复磁化时会发热,有能量损耗,称为磁滞损耗。

实验和理论都可以证明:

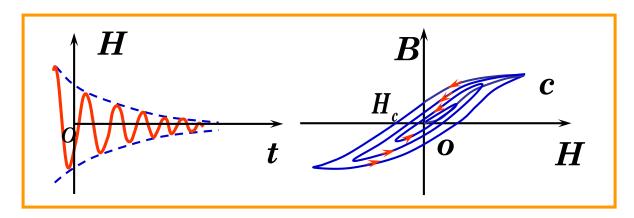
磁滞损耗和磁滞回线所包围的面积成正比。

不同铁磁性物质的磁滞回线有很大差异。



四、退磁方法

(1) 加交变衰减的磁场



使介质中的磁场逐渐衰减为 0 ,应用在录音机中的交流抹音磁头中。

- (2) 加反向磁场: 提供矫顽力。
- (3) 加热法:升高温度,达到居里点以上。 使磁畴瓦解。
- (4) 敲击法: 通过振动提供使磁畴瓦解的能量。

五、铁磁性材料的分类及应用 软磁材料:

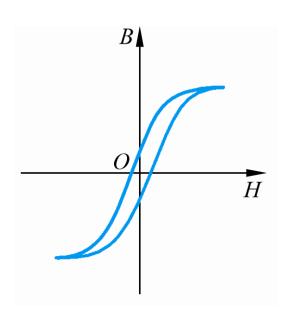
H_c 很小,剩磁很小,磁滞回线瘦, 易磁化、易退磁。切断电源 后无剩磁,如应用于变压器 的铁心。

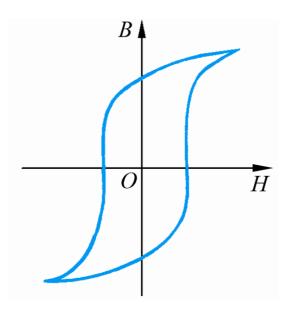
如软铁、坡莫合金、硒钢片、铁铝合金、铁镍合金等。

硬磁材料:

H_c 较大,剩磁很大,磁滞回线较胖, 充磁后不易退磁,适合做永久 磁铁芯

如碳钢、铝镍钴合金和铝钢等

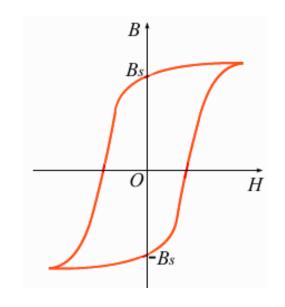




五、铁磁性材料的分类及应用

非金属氧化物----铁氧体 (矩磁材料)

磁滞回线呈矩形,剩磁接近 于饱和磁感应强度,具有高 磁导率、高电阻率。



它是由Fe₂O₃和其他二价的金属氧化物(如NiO,ZnO等)粉末混合烧结而成。

在两个方向上的剩磁可用于表示二进制的"0"和"1",可作磁性记忆元件。

六、磁致伸缩 磁屏蔽

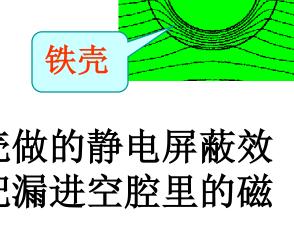
磁致伸缩: 畴壁位移和磁矩取向,

改变晶格间距(体积)

磁屏蔽:

铁芯具有把磁感应线集中到自己内部的性质,提供了制造磁屏蔽的可能。

μ_铁>>μ_{空气}≈1,外磁场的磁感应通量中绝大部分将沿铁壳壁内"通过",进入空腔内部的磁通量是很少,达到屏蔽作用。



用铁壳做的磁屏蔽没有金属导体壳做的静电屏蔽效果好,可采用多层铁壳的办法,把漏进空腔里的磁通一次次地屏蔽掉

磁介质与电介质的比较

无磁荷 基本场量 \vec{B} 有电荷 基本场量 \vec{E}

铁磁质 顺磁质 抗磁质

导 体 半导体 绝缘体

磁介质:磁化

电介质:极化

一般无磁屏蔽

有静电屏蔽

辅助量 $\vec{H} = \frac{B}{M} - \vec{M}$ $\mu_{\rm o}$

辅助量 $\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$

 $Q_0 \Longrightarrow \vec{D}$

- 习、关于稳恒电流磁场的磁场强度,下列几种说法中哪个是正确的? (€)
- (A) H仅与传导电流有关. 传导电流、束缚电流、位移电流
- (C) 若闭合曲线上各点 \hat{H} 均为零,则该曲线所包围 传导电流的代数和为零。 $\hat{H}=0 \rightarrow \int_L \hat{H} \cdot d\hat{l} = 0 \rightarrow \sum I_{0h} = 0$
- (D) 以闭合曲线 L为边缘的任意曲面的 H 通量均相等.

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \rightarrow \int_{S_{1}} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{S_{2}} \vec{B} \cdot d\vec{S}$$
$$\rightarrow \mu_{1} \int_{S_{1}} \vec{H} \cdot d\vec{S} = \mu_{2} \int_{S_{2}} \vec{H} \cdot d\vec{S}$$

