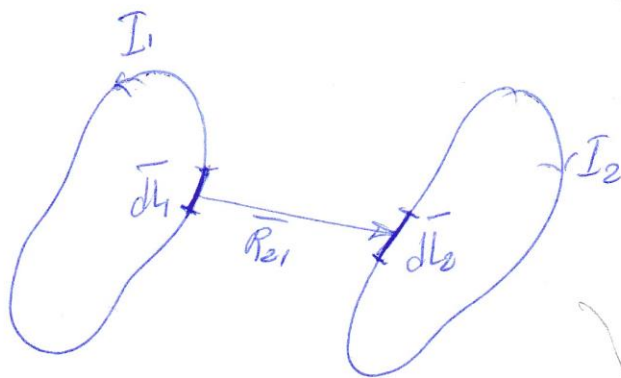


فصل نهم: میدان مغناطیسی ساکن در خلأ

- سنت کلیه پدیده‌های الکترومغناطیسی، بارهای الکتریکی هستند.
- بارهای ساکن به تولید میدان الکتریکی می‌کنند.
- حرکت بارهای الکتریکی تولید جریان الکتریکی می‌کند.
- جریان الکتریکی سنت میدان‌های مغناطیسی هستند.
- حرکت متناوب بارها به تولید میدان مغناطیسی ساکن

جریان الکتریکی
 به حرکتی در جهت بار در خلأ
 به حرکتی در جهت بارها در حلال‌ها

نیروی مغناطیسی در مدار جریان



$$d\vec{F}_{21} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_2 d\vec{l}_2 \times (I_1 d\vec{l}_1 \times \hat{a}_{R_{21}})}{|R_{21}|^2}$$

μ_0 : قابلیت نفوذ مغناطیسی $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \left(\frac{H}{m}\right)$

$$\vec{F}_{21} = \oint_{C_1} \oint_{C_2} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_2 d\vec{l}_2 \times (I_1 d\vec{l}_1 \times \hat{a}_{R_{21}})}{|R_{21}|^2}$$

نیروی وارد بر مدار 2 ناشی از مدار 1

قانون نیروی آمپر:

1- نیرو متناوب با فاصله و جهت جاذبه است

2- نیرو با عکس مجذور فاصله بین دو الی جهت متناوب است

$$\begin{cases} \vec{F}_{21} = -\vec{F}_{12} \\ d\vec{F}_{21} \neq d\vec{F}_{12} \end{cases}$$

قانون بیو-ساواری

بیدان مغناطیسی مانند میدان الکتریکی یک میدان نیرو است و وقتی بارهای متحرک در آن قرار می‌گیرند، آن نیرو وارد می‌کند.

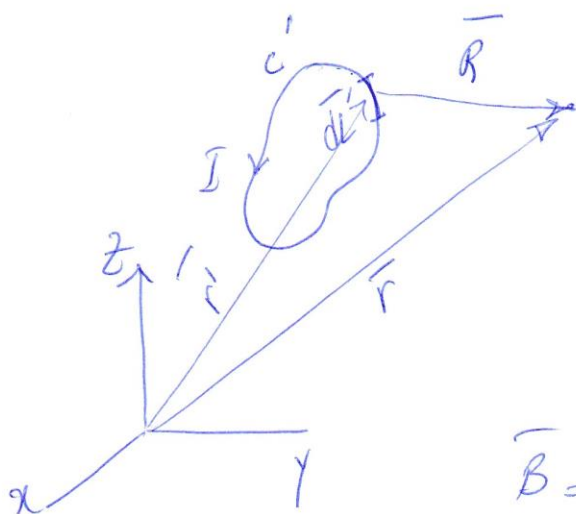
طبق قانون بیوری، نیروی که مدار اول به مدار دوم وارد می‌کند در حقیقت نیروی است که میدان مغناطیسی جری اول بر جری دوم (بارهای متحرک) وارد می‌کند.

$$\vec{F}_{21} = \oint_{C_2} I_2 d\vec{l}_2 \times \oint_{C_1} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_1 d\vec{l}_1 \times \hat{a}_{R_{21}}}{|R_{21}|^2}$$

میدان مغناطیسی ناشی از جری اول در محل جری دوم \vec{B}_1 است.

$$\vec{F}_{21} = \oint_{C_2} I_2 d\vec{l}_2 \times \vec{B}_1$$

جری دوم $I_2 d\vec{l}_2$ است.



$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{C'} \frac{I dl' \times \hat{a}_R}{|R|^2}$$

$$R = \vec{r} - \vec{r}', \quad \hat{a}_R = \frac{\vec{R}}{|R|}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{C'} \frac{I d\vec{l}' \times \vec{R}}{|R|^3}$$

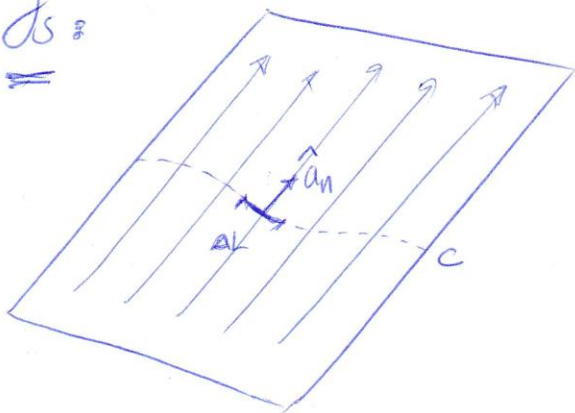
$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{C'} \frac{I d\vec{l}' \times (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3}$$

توزیع جرم: $I = \int r^2 dm$

سطح: $\sigma = \frac{dm}{dA}$

حجم: $\rho = \frac{dm}{dV}$

$\bar{\sigma}$



$$\bar{\sigma} = \lim_{\Delta A \rightarrow 0} \frac{\Delta I}{\Delta A} \hat{a}_n \left(\frac{A}{m} \right)$$

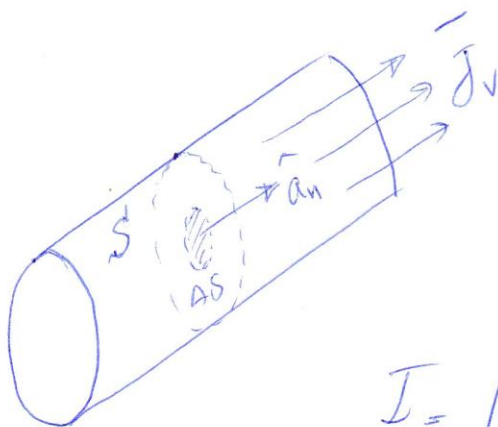
ΔI - جرم از عنصر ΔA است

به طوری که ΔA بر جهت جرم عمود باشد

\hat{a}_n - بردار به جهت جرم و عمود بر ΔA است.

$$I = \int_C \bar{\sigma} \cdot d\vec{L}$$

$\bar{\sigma}_V$



$$\bar{\sigma}_V = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta I}{\Delta V} \hat{a}_n \left(\frac{A}{m^2} \right)$$

$$I = \int_S \bar{\sigma}_V \cdot d\vec{S}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_C \frac{I d\vec{l} \times \vec{R}}{|\vec{R}|^3} \quad I d\vec{l}$$

چون که در عنصر $d\vec{l}$ ،
 $d\vec{l}$ حوله هم جهت با I است .

چون با توزیع سطحی و حجمی را می توان به صورت مجموعی از جوی های فعلی در نظر گرفت .

$$I d\vec{l} = (J ds) d\vec{l} = J ds d\vec{l} = J dv$$

برای توزیع حجمی :
 جهت J با جهت $d\vec{l}$ یکسان است
 زیرا جهت J از $d\vec{l}$ ، J می قسم

$$I d\vec{l} = (J d\vec{l}') d\vec{l} = J d\vec{l}' d\vec{l} = J ds$$

برای توزیع سطحی :
 یا هم سطح توزیع به

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{C'} \frac{I d\vec{l}' \times \vec{R}}{|\vec{R}|^3} \quad I(r')$$

توزیع خطی

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{S'} \frac{\vec{J}_s \times \vec{R} ds'}{|\vec{R}|^3} \quad \vec{J}_s(r')$$

توزیع سطحی

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{V'} \frac{\vec{J}_v \times \vec{R} dv'}{|\vec{R}|^3} \quad \vec{J}_v(r')$$

توزیع حجمی

\vec{B} : چگالی سطحی ، الکتریکی ، مغناطیسی ، شدت = $\frac{\text{webber}}{m^2}$

$$\text{Tesla} = 10^4 \text{ Gauss}$$

نیروی وارد بر بار متحرک در میدان مغناطیسی

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

- عنصر $I d\vec{L}$ در میدان \vec{B} را در نظر بگیرید.

$$\vec{J} = \rho_v \vec{v}$$

- چون I از حرکت بارهای متحرک با چگالی حجمی ρ_v و سرعت \vec{v} به دست می آید.

$$I d\vec{L} = \vec{J} ds d\vec{L} = \rho_v \vec{v} ds d\vec{L} = \rho_v (ds d\vec{L}) \vec{v} = \rho_v dv \vec{v} = dq \vec{v}$$

$$d\vec{F} = dq \vec{v}$$

لذا نیروی وارد بر بار نقطه‌ای q که با سرعت \vec{v}

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

در میدان مغناطیسی \vec{B} حرکت می کند عبارت است از:

* نیروی \vec{F} عمود بر میدان مغناطیسی است. (الکترون هم راستا میدان مغناطیسی است $(\vec{F} = q\vec{E})$)

* نیروی \vec{F} چو بر جهت حرکت عمود است لذا $W = \int \vec{F} \cdot d\vec{L} = 0$

نیروی مغناطیسی بر فیلد نیروی الکتریکی قادر بر انجام کار نیست

$$\text{if } \vec{v} = 0 \rightarrow \vec{F} = 0$$

در حالتی که میدان الکتریکی \vec{E} و مغناطیسی \vec{B} هر دو وجود دارند، نیروی وارد بر بار

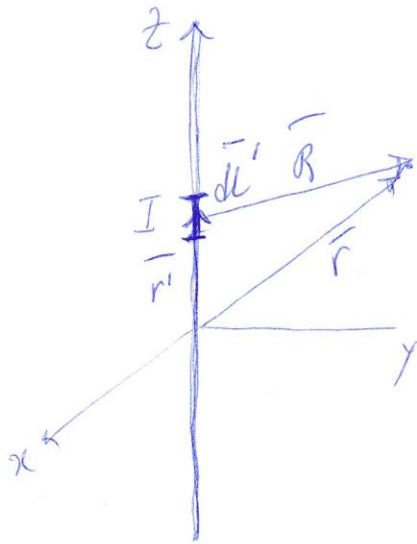
متحرک q که با سرعت \vec{v} حرکت می کند عبارت است از:

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

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

نیروی لورنتز

مسئله: میدان مغناطیسی حاصل از یک سیم جوی بی‌نهایت با جوی ثابت I را در امتداد محور z محاسبه کنید.



- 1- دستگاه مختصات استوانه‌ای $\bar{B}(r, \phi, z)$
- 2- بر روی قانون بیوت-سوار: جهت و اندازه بردار \bar{B} را تعیین کنید.
 $\bar{B}(r, \phi, z) = B(\phi) \hat{\phi}$ (از این استفاده کنید)

$$\bar{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_C \frac{I d\bar{l}' \times \bar{R}}{|\bar{R}|^3} \quad \text{3- حل مستقیم:}$$

$$d\bar{l}' = dz' \hat{a}_z, \quad \bar{R} = \bar{r} - \bar{r}', \quad \bar{r} = z \hat{a}_z + r \hat{a}_r, \quad \bar{r}' = z' \hat{a}_z + r' \hat{a}_r = z' \hat{a}_z$$

$$\bar{R} = r \hat{a}_r + z \hat{a}_z - z' \hat{a}_z = r \hat{a}_r + (z - z') \hat{a}_z$$

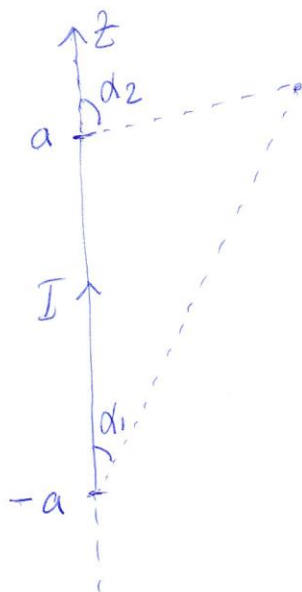
$$|\bar{R}| = (r^2 + (z - z')^2)^{1/2}$$

$$\bar{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{I dz' \hat{a}_z \times [r \hat{a}_r + (z - z') \hat{a}_z]}{[r^2 + (z - z')^2]^{3/2}} \quad \begin{matrix} \hat{a}_r \\ \hat{a}_z \end{matrix} \rightarrow \hat{a}_\phi$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{r \hat{a}_\phi}{[r^2 + (z - z')^2]^{3/2}} dz' = \frac{\mu_0 I}{4\pi} r \hat{a}_\phi \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dz'}{[r^2 + (z - z')^2]^{3/2}}$$

$$\bar{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \hat{a}_\phi$$

از این استفاده کنید: $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dx}{(a^2 + x^2)^{3/2}} = \frac{2}{a^2}$
 و جهت \hat{a}_ϕ را تعیین کنید.

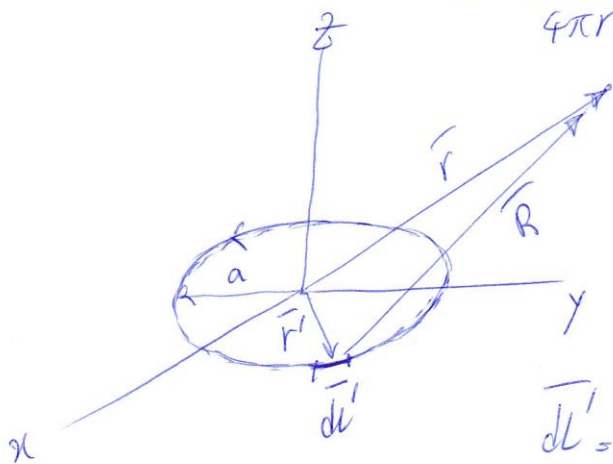


$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi r} (\cos\alpha_1 - \cos\alpha_2) \hat{a}_\varphi$$

if $a \rightarrow \infty : \alpha_2 = \pi, \alpha_1 = 0$

$$\cos\alpha_2 = -1, \cos\alpha_1 = 1$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi r} (1 - (-1)) \hat{a}_\varphi = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \hat{a}_\varphi$$



$$d\vec{l}' = d\vec{l}' \hat{a}_\varphi = r' d\varphi' \hat{a}_\varphi' \Big|_{r'=a} = a d\varphi' \hat{a}_\varphi'$$

$$d\vec{l}' = a d\varphi' (-\sin\varphi' \hat{a}_x + \cos\varphi' \hat{a}_y)$$

$$\begin{cases} \vec{r}' = r' \hat{a}_r' + z' \hat{a}_z = r' \hat{a}_r' \\ r' = a \cos\varphi' \hat{a}_x + a \sin\varphi' \hat{a}_y \end{cases}$$

$$\begin{cases} \vec{r} = r \hat{a}_r = \\ \vec{r} = r \sin\theta \cos\varphi \hat{a}_x + r \sin\theta \sin\varphi \hat{a}_y + r \cos\theta \hat{a}_z \end{cases}$$

$$\vec{R} = \vec{r} - \vec{r}' = (r \sin\theta \cos\varphi - a \cos\varphi') \hat{a}_x + (r \sin\theta \sin\varphi - a \sin\varphi') \hat{a}_y + r \cos\theta \hat{a}_z$$

$$|\vec{R}| = \left[(r \sin\theta \cos\varphi - a \cos\varphi')^2 + (r \sin\theta \sin\varphi - a \sin\varphi')^2 + r^2 \cos^2\theta \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$|\vec{R}|^3 = \left[r^2 + a^2 - 2ra \sin\theta (\sin\varphi \sin\varphi' + \cos\varphi \cos\varphi') \right]^{\frac{3}{2}}$$

117

$$\vec{d} \times \vec{R} = \dots$$

2

2 $r \gg a$ $\frac{1}{r^3}$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \pi a^2 I}{4\pi r^3} (2\cos\theta \hat{a}_r + \sin\theta \hat{a}_\theta)$$

$$\vec{m} = \pi a^2 I \hat{a}_m = \delta \hat{a}_m = \pi a^2 I \hat{a}_z$$

المجال المغناطيسي الناتج عن التيار

\hat{a}_m \downarrow
الاتجاه الذي يحدده التيار

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 m}{4\pi r^3} (2\cos\theta \hat{a}_r + \sin\theta \hat{a}_\theta)$$

$\vec{p} = qd \hat{a}_z$
 $\vec{E} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2\cos\theta \hat{a}_r + \sin\theta \hat{a}_\theta)$