

## KISÉRLETI FIZIKA

### Elektrodinamika

#### 5. (III. 8-11.)

#### A mágneses tér

- Két mágnes kölcsönhatása
- Áram hat mágnesre (vezetékben levő áram forgatja az iránytűt)
- Mágnes hat áramra (display)
- Áram hat áramra

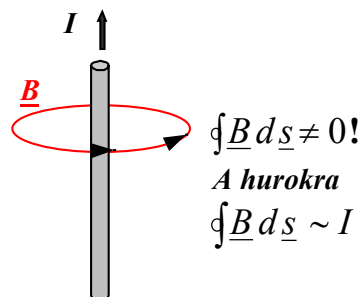
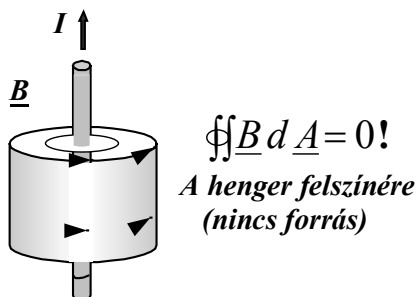
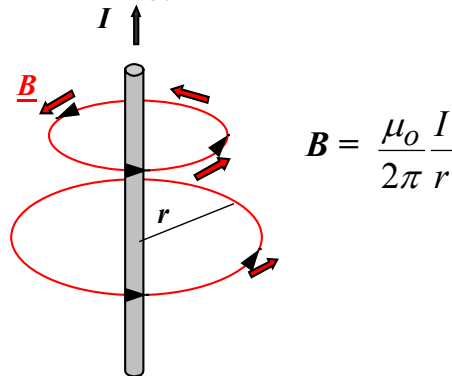
A mágnes létrehoz egy teret (mezőt) ami hat a mozgó töltésre (áramra).

#### A Lorentz erő, a $\underline{B}$ vektor (mágneses indukció) definíciója

- 1.) Az erő  $\perp$  merőleges az elektronok sebességére.
- 2.) Az erő arányos a töltéssel.
- 3.) Az erő arányos a sebességgel.

$$\underline{F} = e (\underline{v} \times \underline{B}) \quad [B] = \left[ \frac{Ns}{Cb\ m} \right] = \left[ \frac{VA s^2}{Cb\ m} \right] = \left[ \frac{Vs}{m} \right]$$

$\underline{B}$ -t az áram hozza létre. Egyenes vezető tere:



## Magnetosztatika egyenletei

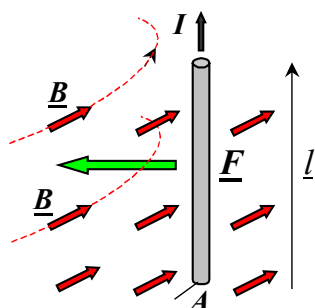
$$\oint \underline{B} d\underline{A} = 0$$

$$\oint \underline{B} d\underline{s} = \mu_0 I$$

Ampere törvény

$$(\mu_0 = 1.256 \cdot 10^{-6} \frac{Vs}{Am} = \frac{4\pi}{10^7} \frac{Vs}{Am})$$

Az áramvezetőre hatóerő:



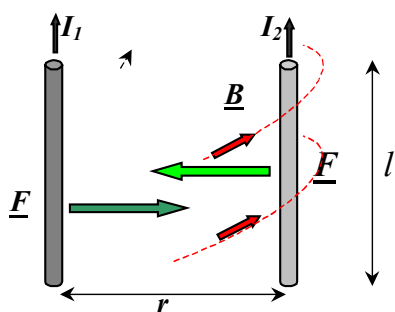
$$\underline{F} = N e(\underline{v} \times \underline{B}) \Rightarrow$$

$$F = \frac{N e v}{A l} A l B = j A \ell B = I \ell B$$

( $j = n e v = N/V e v$ ;  $I = j A$ ;  $V = A l$ )

$$\underline{F} = I (\underline{\ell} \times \underline{B})$$

Párhuzamos áramok között hatóerő:



$$F = I l B = I_1 l \left( \frac{\mu_0 I_2}{2\pi r} \right)$$

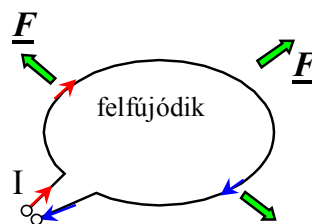
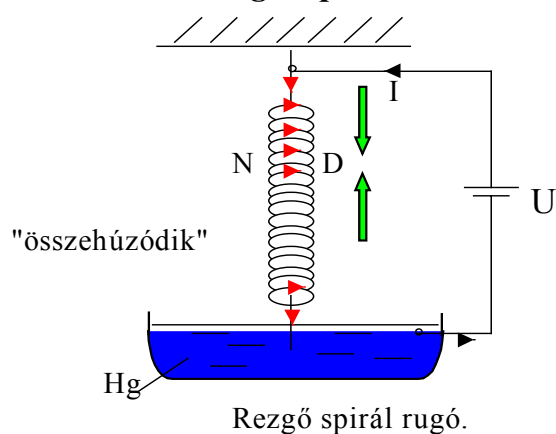
$$F = \frac{\mu_0 I_1 I_2 l}{2\pi r}$$

( $I_1 = I_2 = 1A$ ;  $r = 1m$ ;  $\ell = 1m$ ;  $F = 2 \cdot 10^{-7} N$ )

Az **1 ampere** definíciója!

A párhuzamos áramok vozzák egymást, az ellentétesek tasztítják egymást.

### Rouget spirál



**Az alapegyenletek:**

$$\oint \underline{B} d\underline{A} = 0$$

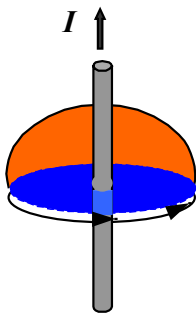
$$\operatorname{div} \underline{B} = 0 \quad (\text{egy egyenlet})$$

$$\oint \underline{B} d\underline{s} = \mu_0 I$$

$$\operatorname{rot} \underline{B} = \mu_0 \underline{j} \quad (\text{három egyenlet})$$

$$, \text{ mert } \oint \underline{B} d\underline{s} = \iint \operatorname{rot} \underline{B} d\underline{A} = \mu_0 I = \mu_0 \iint \underline{j} d\underline{A}$$

Csak akkor helyes, ha a töltések áramlása stacionárius.



$$\oint \underline{B} d\underline{s} = \mu_0 \iint \underline{j} d\underline{A}$$

(az áramátjárta egyik felületre)

Kondenzátor feltöltésekor a töltéssűrűség időben nem állandó, ezért nem igaz a  $\operatorname{div} \underline{j} = 0!$

$$\text{u.i. : } 0 = \oint \underline{j} d\underline{A}$$

(zárt felületre, ha  $\partial \rho / \partial t = 0!$ )

(Helyette kontinuitási egyenlet kell) !

**Biot-Savart törvény:**

(Az áram tere (indukciója:  $\underline{B}$ ) is  $\sim 1/r^2$ -es távolságfüggést mutat)

$$\underline{B}(\underline{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{I d\underline{s} \times \underline{r}}{r^3}$$

**A vektorpotenciál ( $\underline{A}$ )**

Bevezetjük a mező jellemzésére a (nem skalár-, hanem) vektorpotenciált, melynek a (térbeli) deriváltja (rotációja és nem a gradiense) adja a teret.

$$\underline{B} = \operatorname{rot} \underline{A}; \quad \text{feltétel (Coulomb: } \operatorname{div} \underline{A} = 0 \text{)!}$$

$$\operatorname{rot} \operatorname{rot} \underline{A} = \mu_0 \underline{j} \quad \text{azaz} \quad \varepsilon_{ijk} \partial_j \varepsilon_{klm} \partial_l A_m = \mu_0 j_i$$

$$\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{klm} = \delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl}$$

$$\partial_i \partial_m A_m - \partial_j \partial_j A_i = \mu_0 j_i$$

$$\operatorname{grad} \operatorname{div} \underline{A} - \Delta \underline{A} = \mu_0 \underline{j};$$

$\operatorname{div} \underline{A} = 0$  esetén:

$$\Delta \underline{A} = -\mu_0 \underline{j}$$

**A vektorpotenciál és a skalárpotenciál összehasonlítása:**

Vektorpotenciál

$$\underline{B} = \text{rot } \underline{A}$$

$$\text{rot } \underline{B} = \mu_0 \underline{j}$$

$$\text{rot rot } \underline{A} = \mu_0 \underline{j}$$

$$\text{grad div } \underline{A} - \Delta \underline{A} = \mu_0 \underline{j}$$

$$\Delta \underline{A} = -\mu_0 \underline{j}$$

$$\underline{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{j(r') d^3 r'}{|\underline{r} - \underline{r}'|}$$

$$\underline{B} = \text{rot} \left\{ \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{j(r') dr' df}{|\underline{r} - \underline{r}'|} \right\}$$

$$\underline{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \sum_i \text{grad} \frac{1}{|\underline{r} - \underline{r}_i|} \times I d\underline{s}_i$$

Skalárpotenciál

$$\underline{E} = -\text{grad } \Phi$$

$$\text{div } \underline{E} = \rho / \epsilon_0$$

$$-\text{div grad } \Phi = \rho / \epsilon_0$$

$$\Delta \Phi = -\rho / \epsilon_0$$

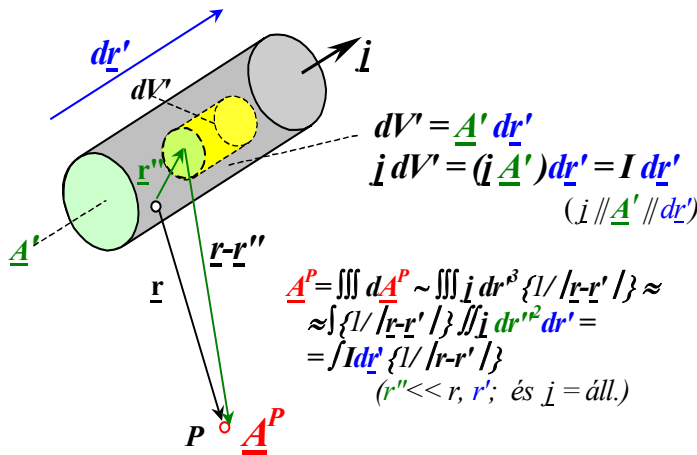
$$\Phi = \int d\Phi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{\rho(r') d^3 r'}{|\underline{r} - \underline{r}'|}$$

$$\underline{E} = -\text{grad} \left\{ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{\rho(r') d^3 r'}{|\underline{r} - \underline{r}'|} \right\}$$

$$\underline{E} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i Q_i \text{grad} \frac{1}{|\underline{r} - \underline{r}_i|}$$

Speciális esetben, ha (vékony) drótban folyik az áram:

A drót ( $A' = \iint d\underline{r}'^2$ ) keresztmetszetére kiintegrálhatunk. Az  $A'$  felületen (a vezetékben mindenhol)  $I$  áram folyik. Az  $\underline{A}'$  vektor iránya a vezeték aktuális iránya  $d\underline{r}'$ .



$$\underline{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{j(r') d^3 r'}{|\underline{r} - \underline{r}'|}$$

$$\underline{A} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int \frac{d\underline{r}'}{|\underline{r} - \underline{r}'|}$$

$$\text{rot } \underline{A} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int \text{rot} \left( \frac{1}{|\underline{r} - \underline{r}'|} \right) \times d\underline{r}'$$

$$\text{rot}(a \underline{b}) = a \text{rot } \underline{b} - \underline{b} \times \text{grad } a$$

$$\underline{\nabla} \times (a \underline{b}) = a(\underline{\nabla} \times \underline{b}) - (\underline{b} \times \underline{\nabla}) a$$

$$\text{rot } \underline{A} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int \frac{-(\underline{r} - \underline{r}') \times d\underline{r}'}{|\underline{r} - \underline{r}'|^3}$$

Ezek után a Biot-Savart törvény:

Az infitezimális áramok ( $I d\underline{s}$ ) infitezimális tér járulékaikról (indukciójáról:  $d\underline{B}$ ) értelmes beszélni és azok szuperponálódnak. Az integrál:

$$\underline{B}(\underline{r}) = \int d\underline{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{I d\underline{r}' \times (\underline{r} - \underline{r}')}{|\underline{r} - \underline{r}'|^3}$$

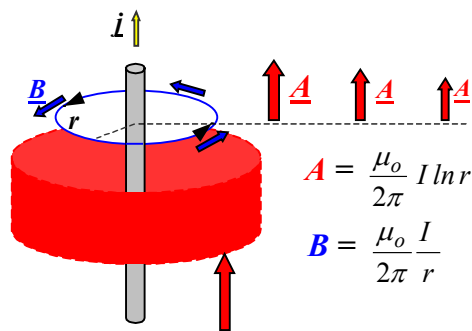
A Coulomb feltétel teljesülésének ellenőrzése:

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \underline{A} &= \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \operatorname{div} \frac{\underline{j}(r') d^3 r'}{|\underline{r}-\underline{r}'|} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \operatorname{div}_r \left( \frac{\underline{j}(r')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right) d^3 r' = \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \operatorname{grad}_r \left( \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right) \underline{j}(r') d^3 r' = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \operatorname{grad}_{r'} \left( \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right) \underline{j}(r') d^3 r' = \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \underbrace{-\operatorname{div}_{r'} \left( \frac{\underline{j}(r')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right)}_{\text{(felületi integrál, távol: } = 0;)} d^3 r' + \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \underbrace{\left( \frac{\operatorname{div}_{r'} \underline{j}(r')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right)}_{\text{kont. egy.: } = 0)} d^3 r' = 0 \end{aligned}$$

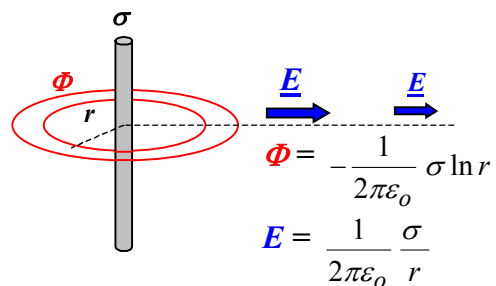
mert:  $\operatorname{div}(a\underline{b}) = a \operatorname{div} \underline{b} + \underline{b} \operatorname{grad} a$ , azaz  $\nabla(a\underline{b}) = a(\nabla \underline{b}) + (\underline{b} \nabla)a$  és

$a = \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$ ;  $\underline{b} = \underline{j}(r')$ , valamint  $\operatorname{div}_r \underline{j}(r') = 0$  és  $\operatorname{div}_{r'} \underline{j}(r') = 0$  a kontinuitási egyenlet miatt.

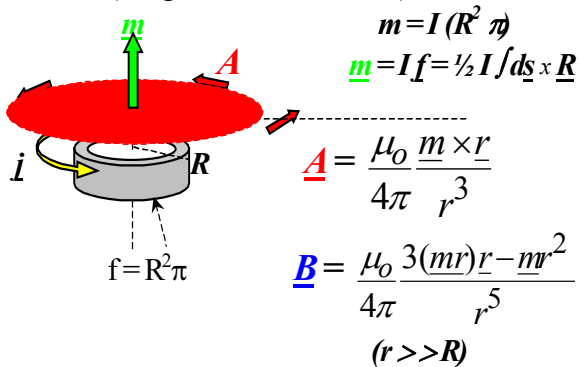
### Egyenes áramvezeték vektorpotenciálja



### Egyenes töltött vezeték skalárpotenciálja



### Körvezeték vektorpotenciálja (tőle távol) (Mágneses momentum)



### Dipólus skalárpotenciálja (tőle távol) (Dipólmomentum)

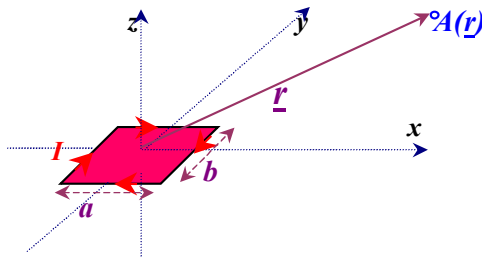
$$\underline{p} = e \underline{d}$$

$$\Phi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\underline{p} \cdot \underline{r}}{r^3}$$

$$\underline{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3(\underline{p} \underline{r}) \underline{r} - \underline{p} r^2}{r^5}$$

$$(r \gg d)$$

## Áramhurok tere és vektorpotenciálja



$$\underline{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{j(\underline{r}') d^3 r'}{|\underline{r} - \underline{r}'|}$$

$$A_x(\underline{r}) = \int_{-a/2}^{a/2} \frac{dx'}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-b/2)^2 + z^2}} + \int_{a/2}^{-a/2} \frac{dx'}{\sqrt{(x-x')^2 + (y+b/2)^2 + z^2}} =$$

$$= \int_{-a/2}^{a/2} \left\{ \frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-b/2)^2 + z^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y+b/2)^2 + z^2}} \right\} dx'$$

$x' \ll x$  miatt az integrál a-val arányos.

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 + (y+b/2)^2 + z^2}} \cong \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} - \frac{2y(b/2)}{2\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{1}{r} - (b/2) \frac{y}{r^3}$$

miatt az integrál b-vel arányos.

$$A_x(\underline{r}) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} (ab) \frac{y}{r^3} = \frac{\mu_0}{4\pi} m \frac{y}{r^3}, \text{ ahol } \underline{m} \text{ a mágneses momentum. } \underline{m} = I \underline{f}$$

$\underline{f}$  az áramhurok felülete:  $= ab$

$$A_y(\underline{r}) = -\frac{\mu_0}{4\pi} m \frac{x}{r^3}; \quad A_z(\underline{r}) = 0 \quad \underline{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\underline{m} \times \underline{r}}{r^3}$$

$$B_x(\underline{r}) = \partial_y A_z - \partial_z A_y = -\frac{\mu_0}{4\pi} m \frac{3xz}{r^5}$$

$$B_y(\underline{r}) = \partial_z A_x - \partial_x A_z = -\frac{\mu_0}{4\pi} m \frac{3xy}{r^5}$$

$$B_z(\underline{r}) = \partial_x A_y - \partial_y A_x = \frac{\mu_0}{4\pi} m \left( -\frac{1}{r^3} + \frac{3x^2}{r^5} - \frac{1}{r^3} + \frac{3y^2}{r^5} \right) =$$

$$= \frac{\mu_0}{4\pi} m \left( -\frac{2}{r^3} + \frac{3(x^2 + y^2)}{r^5} \right) = \frac{\mu_0}{4\pi} m \left( \frac{1}{r^3} - \frac{3z^2}{r^5} \right)$$

(hiszen  $x^2 + y^2 = r^2 - z^2$ )

$$\begin{pmatrix} B_x \\ B_y \\ B_z \end{pmatrix} = \frac{\mu_0}{4\pi} \begin{pmatrix} 0 & \frac{3xz}{r^5} \\ 0 & \frac{3yz}{r^5} \\ \frac{1}{r^3} & \frac{3z^2}{r^5} \end{pmatrix}$$

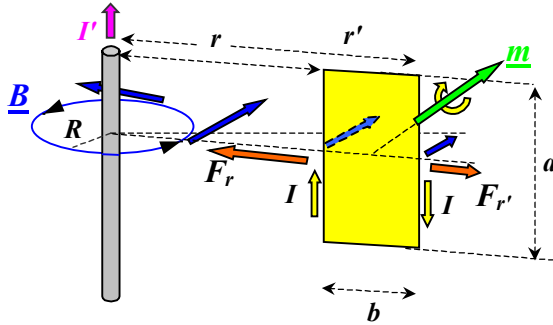
Mágneses momentumra ható erő

$$\underline{F}^{mágn.} = \underline{m} \text{ grad } \underline{B}$$

Dipólus momentumra ható erő (külső térben)

$$\begin{aligned} \underline{F}^{dipól} &= -e \underline{E}(\underline{r}) + e \underline{E}(\underline{r} + \underline{l}) \approx \\ &\approx -e \underline{E}(\underline{r}) + (e \underline{E}(\underline{r}) + \{ \text{grad } \underline{E}(\underline{r}) \} \underline{l}) = \\ &= \underline{p} \text{ grad } \underline{E} \end{aligned}$$

Áramhurokra ható erő



$$\begin{aligned} m &= I a b \\ \underline{m} &= I \underline{f} \end{aligned}$$

$$\underline{F}_{\square} = \underline{F}(r) - \underline{F}(r') = \{ \underline{B}(r) - \underline{B}(r') \} [I a] \cong$$

$$\cong \left\{ \left( -\frac{\partial B}{\partial r} \right) (r' - r) \right\} [I a] = (-\text{grad } B)(I a b) = (-\text{grad } B) m = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I' I a b}{r^2}$$

$$\underline{F} = \underline{m} \text{ grad } \underline{B} \quad (a, b \ll r, r')$$

$$\begin{aligned} (F_x &= \{ m_x (\partial B_x / \partial x) + m_y (\partial B_y / \partial x) + m_z (\partial B_z / \partial x) \}, \\ F_y &= \{ m_x (\partial B_x / \partial y) + m_y (\partial B_y / \partial y) + m_z (\partial B_z / \partial y) \}, \\ F_z &= \{ m_x (\partial B_x / \partial z) + \dots \} \dots) \end{aligned}$$

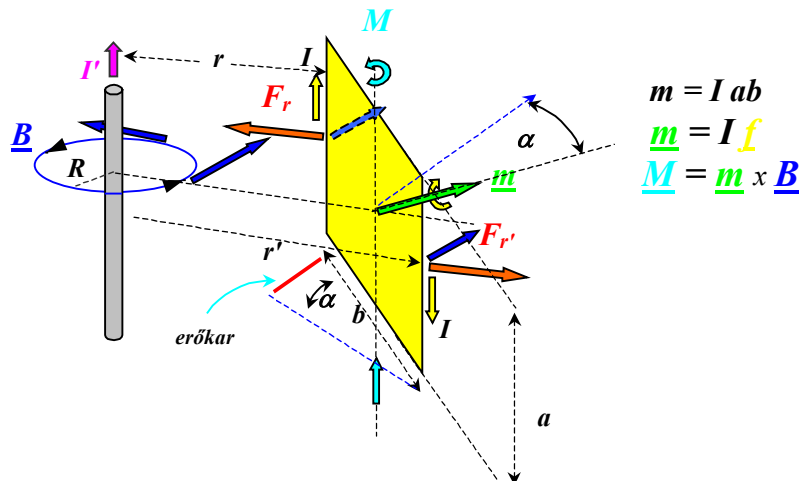
Mágn. momentumra ható M forg. nyomaték

Dipól momentumra ható M forg.nyomaték

$$\underline{M}^{mágn.} = \underline{m} \times \underline{B}$$

$$\underline{M}^{dip} = \underline{p} \times \underline{E}$$

Áramhurokra ható M forgatónyomaték



$$\begin{aligned} m &= I a b \\ \underline{m} &= I \underline{f} \\ \underline{M} &= \underline{m} \times \underline{B} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \underline{M}_{\square} &= (\underline{F}(r) + \underline{F}(r')) (\frac{1}{2}) (b \sin \alpha) = (\frac{1}{2}) \{ \underline{B}(r) + \underline{B}(r') \} [I a] (b \sin \alpha) \cong \\ &\cong \{ B(r) \} [I a] b \sin \alpha = B (I a b) \sin \alpha = m B \sin \alpha = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I' I a b}{r} \sin \alpha \end{aligned}$$

$$\underline{M} = \underline{m} \times \underline{B} \quad (a, b \ll r, r')$$