

Magnetické pole

Základné magnetické javy, magnetické pole.

Vektor magneticej indukcie.

Vodič prúdu v magnetickom poli

Zákon Biotov-Savartov.

Zvláštne prípady výpočtu B

- a) v strede kruhového závitu
- b) v okolí nekonečne dlhého priameho vodiča,
- c) na osi závitu

Vzájomné pôsobenie vodičov pretekanychých prúdom.

Ampérov zákon.

Aplikácie Ampérovho zákona

Magnetický indukčný tok, magnetické indukčné čiary.

Vektor magnetizácie magnetika.

Vektor intenzity mag. poľa - zavedenie, jednotka a rozmer.

Látky paramagnetické a diamagnetické.

Feromagnetické látky, hysterézna slučka, vlastnosti a význam.



Magnetizmus

Magnetizmus (antické mesto Magnésia dnes Mánesa v Turecku)

Thales z Milétu (6 stor. pred n.l.) – FeO a Fe_2O_3 známe ako magnetit a magnetovec
„tieto podivné predmety majú silu pritáhovať železo“

Prvé objavy mg. vlastností sa teda spájajú s permanentným magnetom.
Tieto objavy patria vôbec medzi prvé vedecké objavy ľudstva.

Grécki filozofi sa domnievali, že el. a mg. sily majú rovnakú podstatu.

Bližšie poznanie magnetizmu zostávalo iba v rovine použitia.

Napr. kompas už 3 tis. pred n.l. používali Číňania na navigáciu ale zemský magnetizmus bol objavený až v 16. stor. Williamom Gilbertom (r. 1600 „De Magnete ...“)

Elektrina a magnetizmus navzájom spolu nesúvisia, pretože el. nabity predmet nepôsobí na permanentný magnet (magnet a elektrizovaný jantár)

Všetky magnetické efekty sú dôsledkom
pohybu el. nábojov (prúdov)

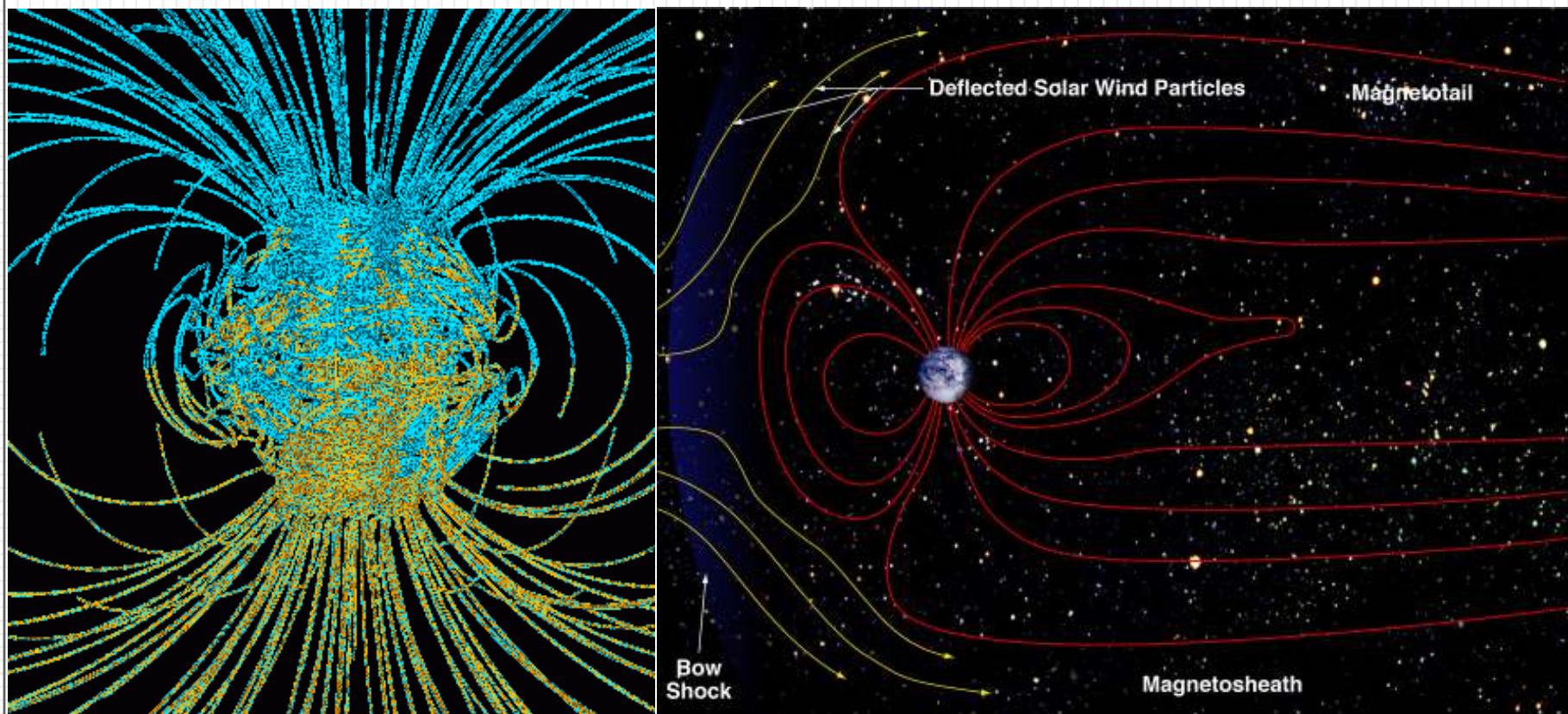
Potom **magnetizmus** je neoddeliteľnou súčasťou
všeobecnejšieho fenoménu **elektromagnetizmus**

Hans Christian Oersted (1819/20)

Oersted, H. C.: Experiment on the effects on the magnetic needle,
Annals of Philosophy 16, (1820)



Magnetické pole Zeme



Indukcia magnetického poľa

V el. poli pôsobí na statický náboj el. sila (Coulombov zákon)

V mg. poli na statický náboj nepôsobí žiadna sila, ale pôsobí na náboj v pohybe.

$$\mathbf{f} = q(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) \quad \text{len mg. pole}$$

$$f = qvB \sin \alpha \quad df = dq(\mathbf{v} \times \mathbf{B})$$

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

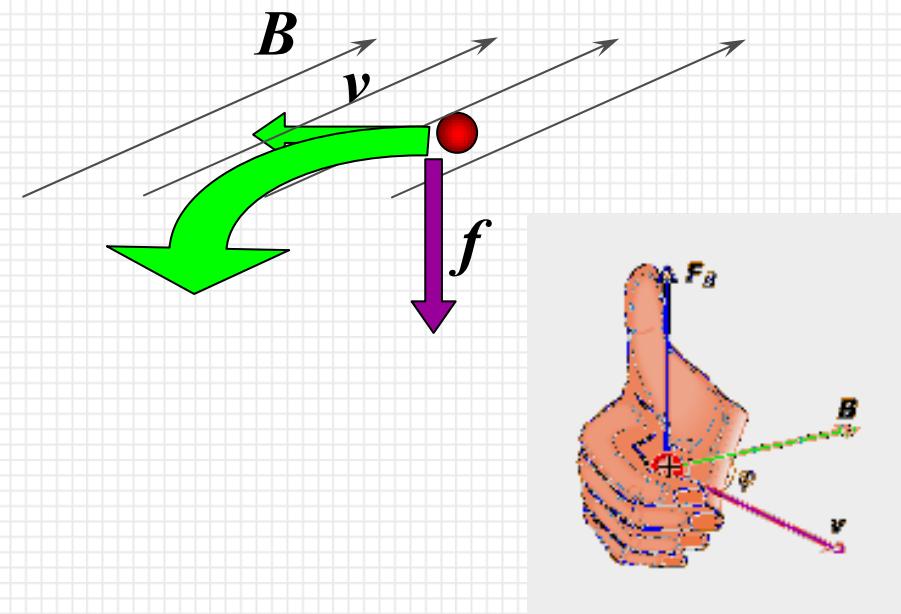
el. + mg. pole ... Lorentzova sila

\mathbf{B} ... vektor indukcie mg. poľa

Jednotka indukcie mg. poľa:

$$[\mathbf{B}] = 1T = kgs^{-2} A^{-1} \quad \text{Tesla}$$

Mg. indukcia $1T$ je v tom bode mg. poľa,
kde by na náboj veľkosti $1C$ pohybujúci sa
rýchlosťou $1ms^{-1}$ pôsobila sila $1N$.



Náboj pohybujúci sa v mg. poli

$$\mathbf{f} = q(\mathbf{v} \times \mathbf{B})$$

$$\mathbf{f} = q((\mathbf{v}_x + \mathbf{v}_y) \times \mathbf{B})$$

$$\mathbf{f} = q((\mathbf{v}_x \times \mathbf{B}) + (\mathbf{v}_y \times \mathbf{B}))$$



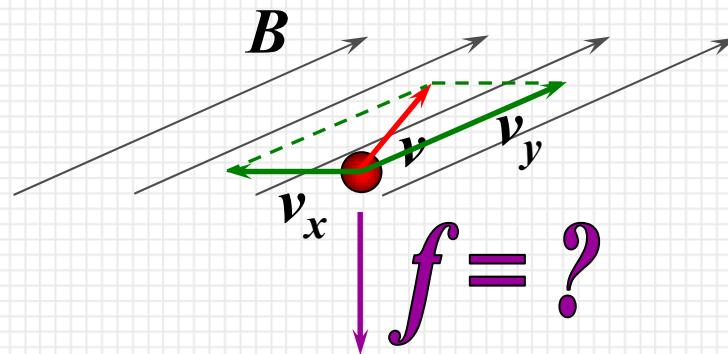
$$\mathbf{v}_y \times \mathbf{B} = 0$$

$$\mathbf{f} = q(\mathbf{v}_x \times \mathbf{B})$$

Sila mg. poľa na náboj pohybujúci sa v mg. poli je určená zložkou rýchlosťi premietnutou do smeru kolmého na smer poľa.

Príklady mg. polí

Povrch neutronovej hviezdy	10^8 T
Blízko veľkého elektromagnetu	1,5 T
Blízko malého tyčového magnetu	10^{-2} T
Na povrchu Země	10^{-4} T
V mezihvězdném prostoru	10^{-10} T
Nejnižšia hodnota v magneticky stínenej místnosti	10^{-14} T



Prúdovodič v magnetickom poli, Ampérova sila

Účinky mg. poľa na pohybujúci sa náboj sú ekvivalentné na vodič s prúdom

$$dq\mathbf{v} = Idt\mathbf{v} \quad \rightarrow \quad = Ids$$

$$d\mathbf{f} = dq(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) \quad \rightarrow \quad d\mathbf{f} = Ids \times \mathbf{B} \quad \text{Ampérova sila}$$

$$\mathbf{f} = \oint Ids \times \mathbf{B}$$

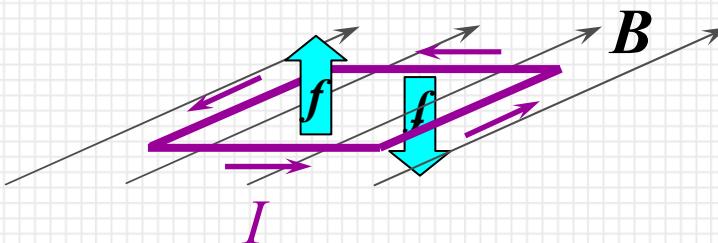
$$\mathbf{f} = -I \oint \mathbf{B} \times ds$$



Uzavretý vodič

Nenulový je však jej otáčavý účinok

$$\mathbf{M} = \oint \mathbf{r} \times (Ids \times \mathbf{B})$$



$$\mathbf{M} = IS \times \mathbf{B}$$

Biot-Savartov zákon

Indukcia mg. poľa, ktorého zdrojom je vodič pretekajúci prúdom.

Element vodiča je zdrojom mg. poľa podobne ako statický náboj zdrojom el. poľa

$$d\mathbf{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^3} \mathbf{r}$$

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

Biot-Savartov zákon

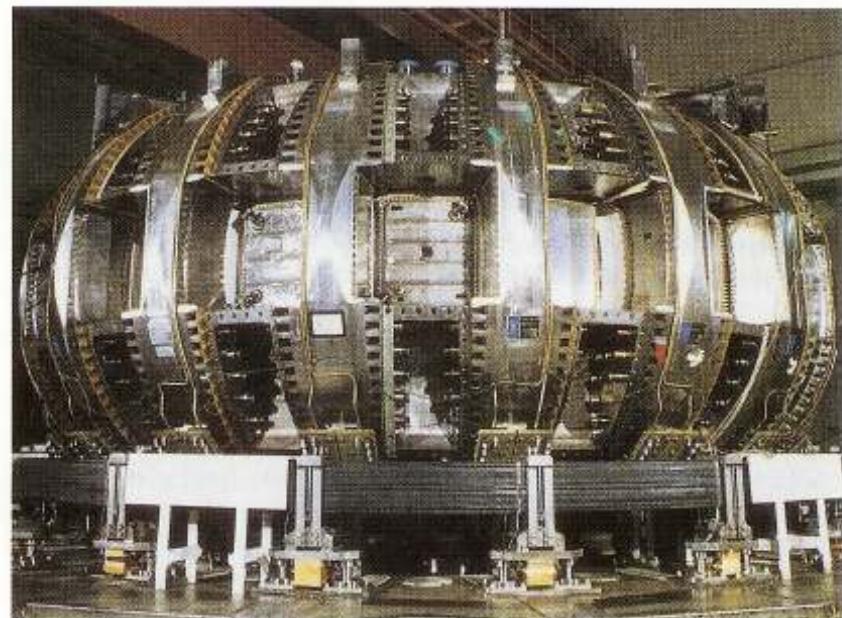
umožňuje počítať pole v okolí ľubovoľného prúdovodiča.

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \frac{ds \times \mathbf{r}}{r^3}$$

μ_0 ... magnetická konšstanta
(permeabilita vákuu)

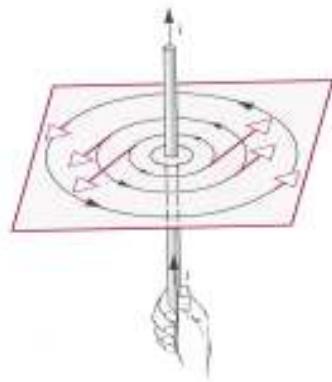
$$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} A^{-2} kg ms^{-2}$$

Tokamak – toroid generujúci mg. pole 5.2T v intervale 3s. Vodičom tečie prúd okolo 73 kA.



Magnetické pole v okolí nekonečne dlhého priameho vodiča

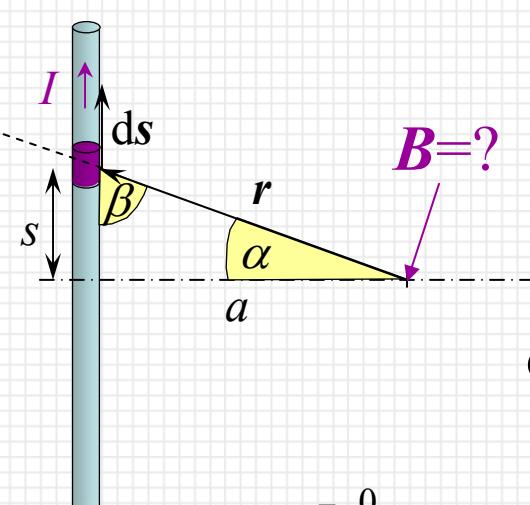
Určte hodnotu indukcie mg. poľa vo vzdialosti a od nekonečne dlhého priameho vodiča.



$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I ds \times r}{r^3}$$

$$r = \frac{a}{\sin \beta}$$

$$s = r \cos \beta = \frac{a}{\sin \beta} \cos \beta$$



$$ds = -\frac{a}{\sin^2 \beta} d\beta$$

$$\sin \alpha = \cos \left(\frac{\pi}{2} - \alpha \right) = \cos \beta$$

$$dB = -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I \sin \beta}{a} d\beta$$

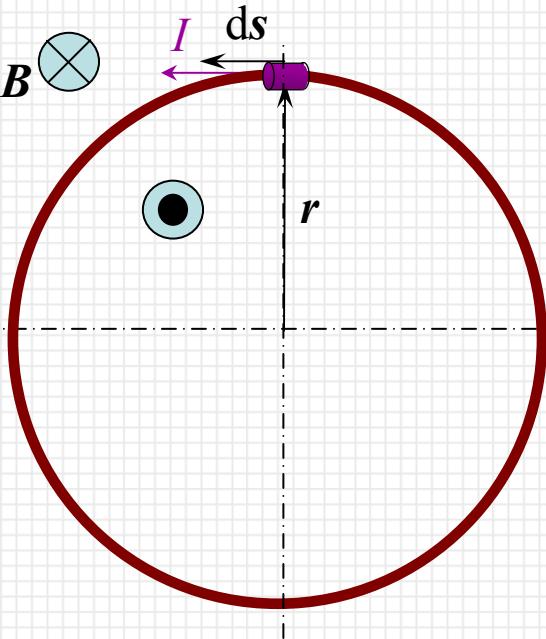
$$B = -\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{\pi}^0 \sin \beta d\beta$$



$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} [\cos \beta]_{\pi}^0$$

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

Magnetické pole v strede kruhového závitu



Určte hodnotu indukcie mg. poľa v strede závitu s polomerom R .

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I ds \times r}{r^3}$$

$\xrightarrow{ds \perp r}$

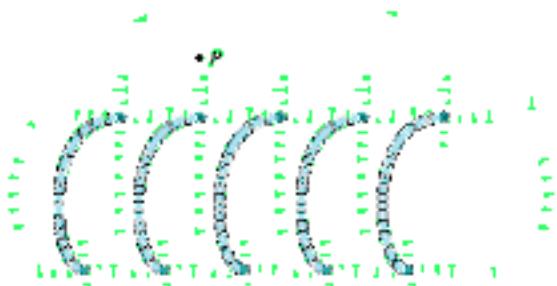
$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{ds r}{r^3}$$

$$r = R$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} \int_0^{2\pi R} ds$$

$\xrightarrow{} = \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} [s]_0^{2\pi R}$

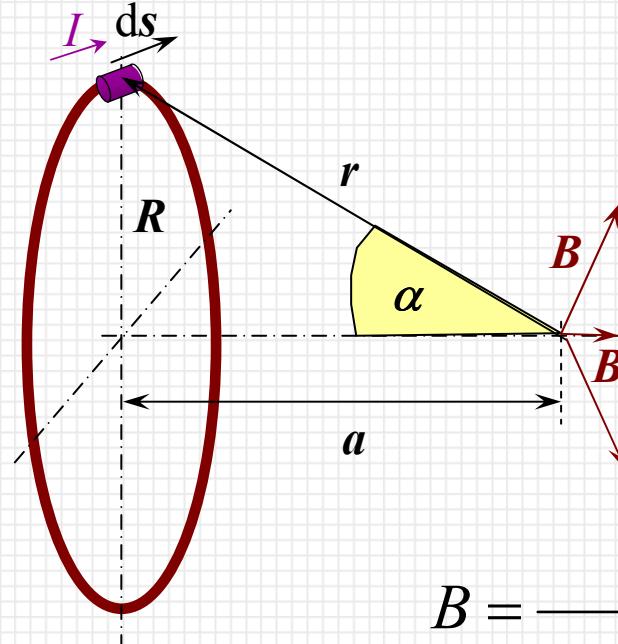
$$B = \frac{\mu_0 I}{2R}$$



Siločiary mg. poľa v solenoide
(niekoľko kruhových závitov)

Magnetické pole na osi kruhového závitu

Určte hodnotu indukcie mg. poľa na osi závitu s polomerom R vo vzdialosti a .



$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ids \times r}{r^3}$$

$$\xrightarrow{ds \perp r} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I ds r}{r^3}$$

$$dB_x = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I ds}{r^2} \frac{R}{r} \xrightarrow{r = \sqrt{R^2 + a^2}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I R ds}{(R^2 + a^2)^{3/2}}$$

$$B = \frac{\mu_0 IR}{4\pi (R^2 + a^2)^{3/2}} \int_0^{2\pi R} ds \xrightarrow{[ds]_0^{2\pi R}} = \frac{\mu_0 IR}{4\pi (R^2 + a^2)^{3/2}} [ds]_0^{2\pi R}$$

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

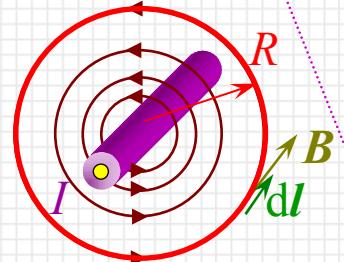
Ampérov zákon

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

Pole v okolí nekonečne dlhého priameho vodiča

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l}$$

? Vztah medzi magnetickým poľom vytvoreným prúdovodičom a prúdom po uzavretej dráhe charakterizuje Ampérov zákon



Prípad nekonečne dlhého vodiča

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} \rightarrow = \oint B dl \rightarrow = B \oint dl \rightarrow = B(2\pi R)$$

$$B(2\pi R) = \mu_0 I$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I$$

Ampérov zákon

Elektrické pole

$$\mathbf{E} = k \frac{Q}{r^2} \mathbf{r}^0$$

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

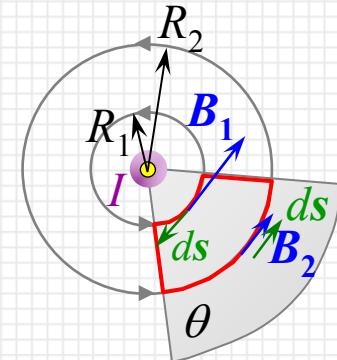
Magnetické pole

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \frac{ds \times r}{r^3}$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I$$

Pozn. Ampérov zákon je ekvivalent Biot-Savartovho zákona v mg. poli, podobne ako Gaussova veta ekvivalent Coulombovho zákona v el. poli

Aplikácie Ampérovho zákona

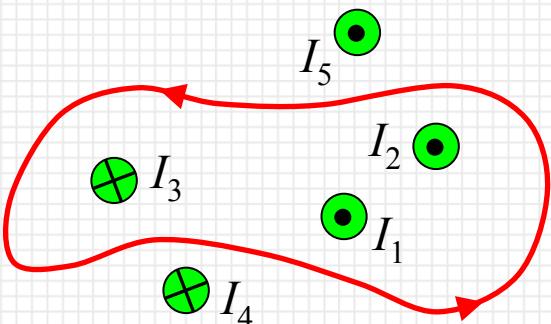


Vodič nepretína plochu ktorú uzatvára integračná krivka

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B_2 s_2 - B_1 s_1 = \frac{\mu_0 I}{2\pi R_2} R_2 \theta - \frac{\mu_0 I}{2\pi R_1} R_1 \theta$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = 0$$

Pozn. Stačí uvažovať oblúkové úseky lebo na zvyšných priamych úsekoch je $\mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = 0$



$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 I \quad \Rightarrow \quad \oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 \sum i$$

$$I = [+I_1] [+I_2] [-I_3]$$

Aplikácie Ampérovho zákona

Určenie indukcie aj vnútri vodiča

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 \sum i$$

$$\sum i = JS = J\pi R^2 = \frac{I}{\pi a^2} \pi R^2 = \frac{IR^2}{a^2}$$

$$B 2\pi R = \mu_0 I \frac{R^2}{a^2}$$

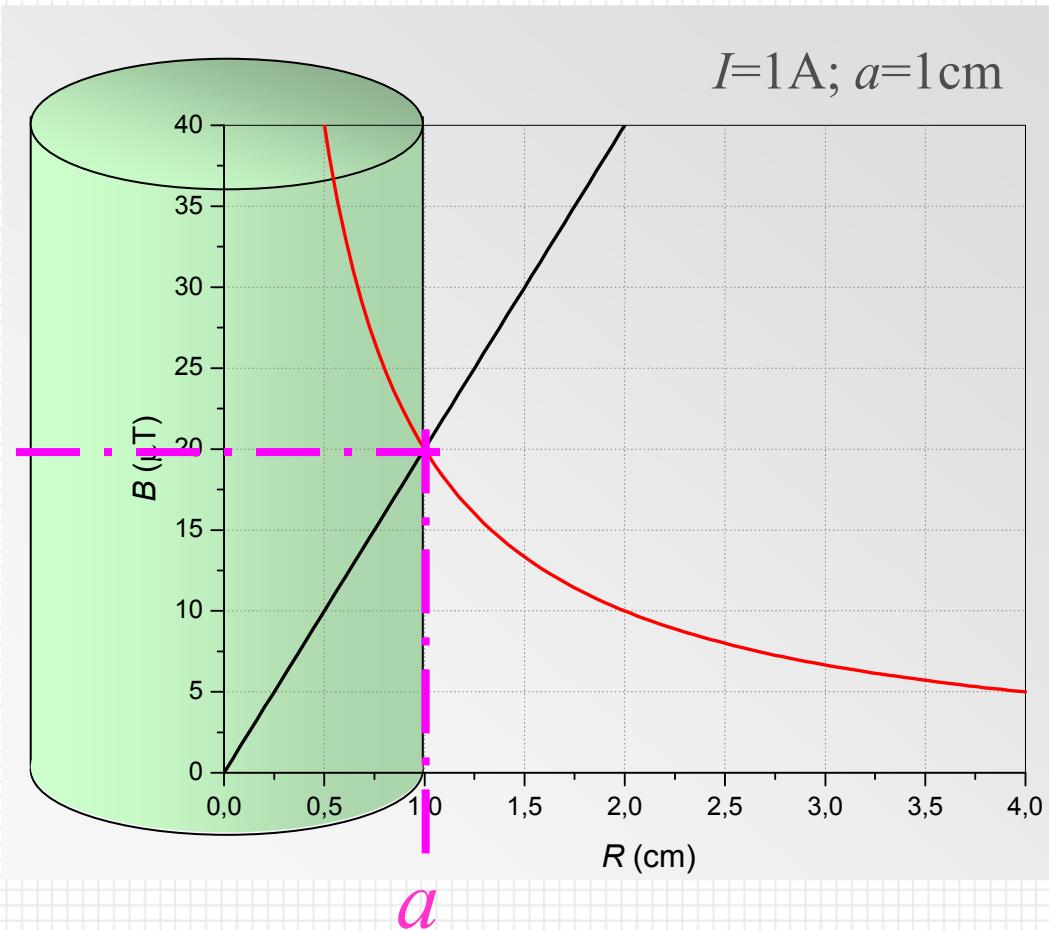
$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi a}$$

$$R < a$$

$$B = \frac{\mu_0 IR}{2\pi a^2}$$

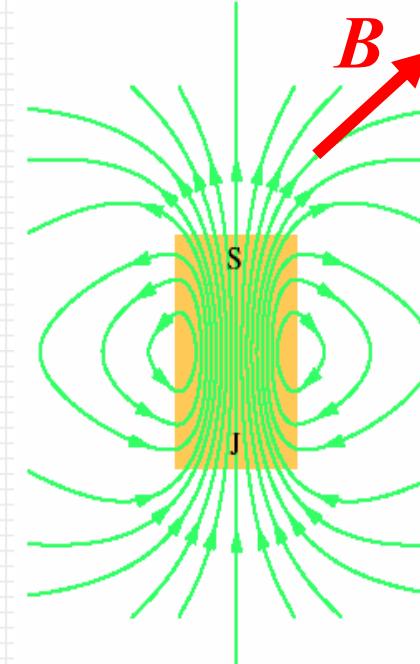
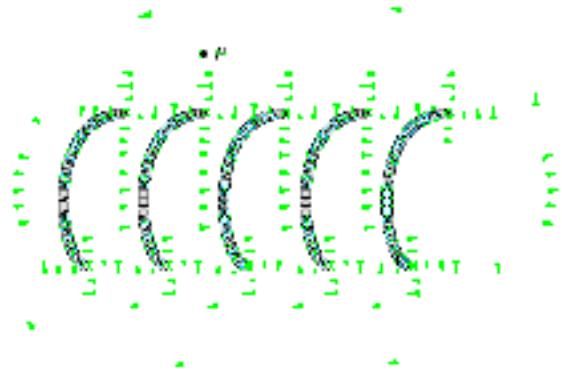
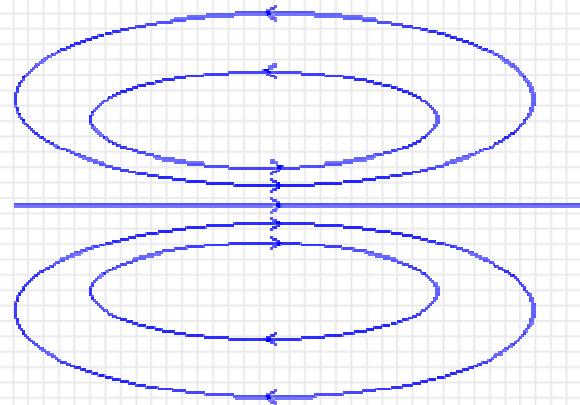
$$R > a$$

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



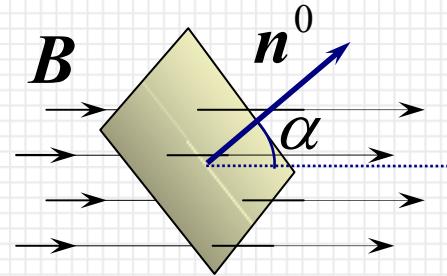
Indukčné čiary magnetického poľa

Siločiary mg. poľa alebo mg. **indukčné čiary** sú krvky, ktorých dotyčnice v každom bode sú rovnobežné s vektorom magnetickej indukcie \mathbf{B} . V grafickom zobrazení sa na krvky nanášajú šípky udávajúce smer magnetickej indukcie \mathbf{B} . V miestach s väčšou hustotou magnetických indukčných čiar je veľkosť magnetickej indukcie vyššia. Indukčné čiary sú vždy **uzatvorené**.



Magnetický indukčný tok

V magnetickom poli
magnetický indukčný tok ... Φ



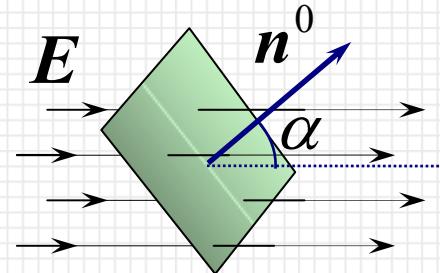
$$d\Phi = \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S}$$

$$\Phi = \oint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S}$$

Jednotka ... 1Weber (Wb)

$$[\Phi] = 1 \text{ Wb} = 1 \text{ Tm}^2$$

V elektrickom poli
tok vektora intenzity ... T

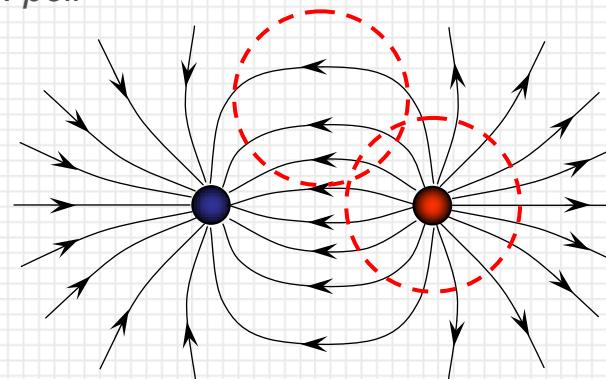


$$dT = \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}$$

Gaussov zákon pre magnetickú indukciu

Tok vektora intenzity cez uzavretú plochu v el. poli

$$T = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

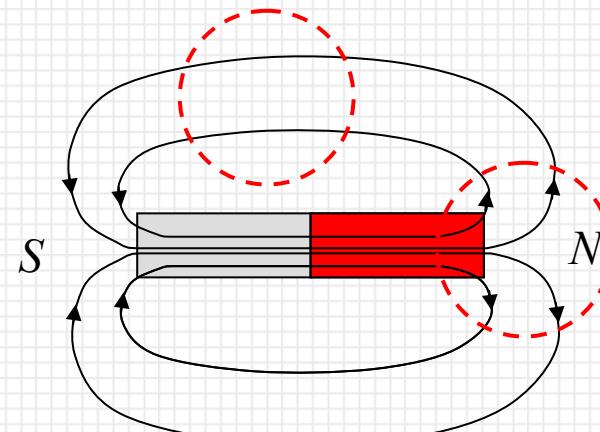


Magnetický indukčný tok cez uzavretú plochu v mg. poli

$$\Phi = \oint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = ?$$

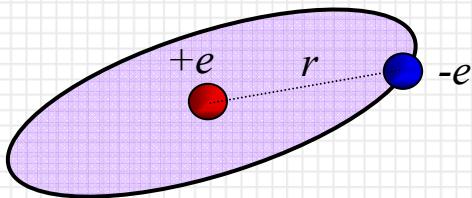
Akokoľvek zvolíme Gaussovú plochu indukčné čiary poľa vždy do nej vchádzajú a aj vychádzajú. Potom celkový magnetický indukčný tok je **nulový**

$$\Phi = \oint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0$$



Kým v el. poli náboj je akýmsi „monopólom“, tak v mg. poli taký ekvivalent neexistuje. Potom najjednoduchším zdrojom mg. poľa je dipól

Magnetické pole v látkovom prostredí, intenzita (mikroskopická teória)



Na rozdiel od el. poľa nevznikajú dipóly ale dochádza ku vzniku alebo zmene orientácie elementárnych prúdov v atónoch. Tieto elementárne prúdy pohybujúcich sa elektrónov vytvárajú **magnetický dipólový moment**

$$\mathbf{m} = IS$$

$$\bar{I} = \frac{e}{T} = e \frac{v}{2\pi r}$$

$$\mathbf{m} = \bar{I} \pi r^2 = \frac{evr}{2}$$

$$\mathbf{H} = \frac{\mathbf{B}}{\mu_0}$$

Intenzita mg. pol'a
 $[H] = 1 Am^{-1}$

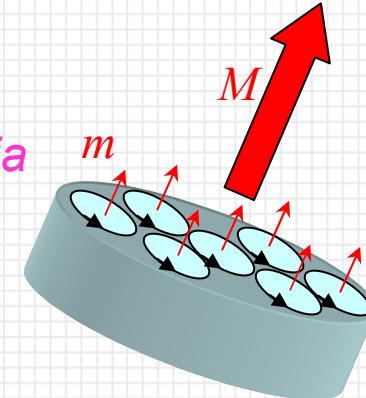
Charakterizuje mg. pole v látkovom prostredí. Vo vákuu nemá zvláštny zmysel. Je to pomocný vektor pre mg. polia v látke.

Vektor magnetizácie (makroskopická teória)

V mg. poli \mathbf{B} je snaha o natočenie dipólov \mathbf{m} v smere \mathbf{B} .

Celkový magnetický moment od všetkých atómov v objeme je **magnetizácia**

$$\mathbf{M} = \lim_{\Delta\tau \rightarrow 0} \frac{\sum_i \mathbf{m}_i}{\Delta\tau} \quad \text{alebo} \quad \mathbf{M} = nm = nIS$$



Ampérov zákon pre mg. pole

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 (I + I_M)$$

$$\oint \mathbf{M} \cdot d\mathbf{l} = I_M \quad \text{prídatné mg. pole}$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 \left(I + \oint \mathbf{M} \cdot d\mathbf{l} \right)$$

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{H} + \mu_0 \mathbf{M}$$

$$\mu = \mu_0 (1 + \chi)$$

$$\oint \underbrace{\left(\frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M} \right)}_{\mathbf{H}} \cdot d\mathbf{l} = I$$

$$\mathbf{M} = \chi \mathbf{H}$$

$$\mu \mathbf{H} = \mu_0 \mathbf{H} + \chi \mu_0 \mathbf{H}$$

$$\mu = \mu_0 \mu_r$$

$$\boxed{\mathbf{H}}$$

$$\mu_r = 1 + \chi$$

χ ... Magnetická susceptibilita
 μ_r ... relatívna permeabilita

Látky v mg. poli

Elementárnymi nositeľmi mg. vlastností materiálov sú atómy

Paramagnetické látky

molekulárne prúdy aj bez mg. poľa. V mg. poli sa pootočia tak aby vektorové polí zvierali minimálny uhol. Tým pole zosilňujú.

$$\mu > \mu_0 \quad \chi > 0$$

Diamagnetické látky

molekulárne prúdy nie sú bez mg. poľa. V mg. poli sa elementárne molekulárne prúdy začínajú vytvárať ale pootočia tak, že pole zoslabujú.

$$\mu < \mu_0 \quad \chi < 0$$

Feromagnetické látky

Napr. Fe, Ni, Co resp. ich zlatiny a pri nízkych teplotách, Gd, Sm, Dy

Vlastnosti:

Permeabilita feromagnetických látok nie je konštantná

Magnetizácia sa udrží aj po odstránení príčiny jej vzniku

Diamagnetická	$-\chi \cdot 10^6$	Paramagnetická	$\chi \cdot 10^6$
Voda	9	Hliník	24
Kuchynská soľ	14	Titán	71
Ortuť	29	Platina	264
Zlato	36	Urán	400
Bizmut	166	Kyslík (kvapalný)	3620

Feromagnetické látky, magnetická hysteréza

Vlastnosti sa merajú závislošťou B od H pre daný materiál

