

## 4. gyakorlat

**4.1. Feladat:** (HN 30A-7) A magnetron a radar-oszcillátorok egy típusa. A radar által kisugárzott mikrohullám frekvenciáját a magnetron mágneses erőterében keringő elektronok ciklotron-frekvenciája szabja meg. Becsüljük meg, milyen mágneses fluxussűrűség szükséges 3 cm-es hullámhosszúságú mikrohullámok előállításához.

**Megoldás:** A homogén mágneses térben az elektron a tér irányára merőleges síkban körpályán mozog<sup>7</sup> A körpályán tartást az elektronra ható Lorentz erő biztosítja, ezért

$$\begin{aligned} F_L &= F_{cp} \\ e \cdot |\mathbf{v} \times \mathbf{B}| &= \frac{m_e \cdot v^2}{r} \\ e \cdot v \cdot B &= \frac{m_e \cdot v^2}{r} \\ \frac{e \cdot B}{m_e} &= \frac{v}{r} \end{aligned}$$

De  $\frac{v}{r} \equiv \omega$  a keringő elektron körfrekvenciája. Az elektron keringési frekvenciája tehát

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{e \cdot B}{2\pi m_e} \quad (4.1.1)$$

A mikrohullám fénysebességgel terjed, frekvenciája megegyezik az elektron "rezgési" frekvenciájával:

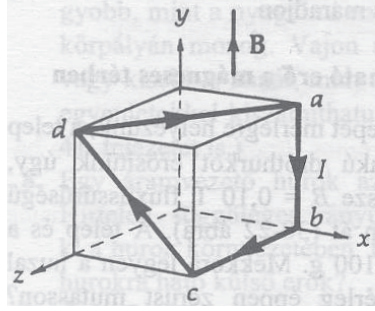
$$\lambda = \frac{c}{f} = \frac{2\pi m_e \cdot c}{e \cdot B} \quad (4.1.2)$$

ahonnan

$$\begin{aligned} B &= \frac{2\pi m_e \cdot c}{e \cdot \lambda} = \frac{2 \cdot 3,141 \cdot 9,109 \cdot 10^{-31} \cdot 2,998 \cdot 10^8}{1,602 \cdot 10^{-19} \cdot 0,03} \\ &= 0,357 \cdot \frac{kg \cdot m}{s \cdot C \cdot m} = 0,357 \cdot \frac{kg \frac{m}{s^2} \cdot m}{A \cdot m^2} = 0,357 \cdot \frac{N \cdot m}{A \cdot m^2} \\ &= 0,357 \cdot \frac{J}{A \cdot m^2} = 0,357 \cdot \frac{W \cdot s}{A \cdot m^2} = 0,357 \cdot \frac{V \cdot A \cdot s}{A \cdot m^2} = 0,357 \cdot \frac{V \cdot s}{m^2} = 0,357 T \end{aligned}$$

**4.2. Feladat:** (HN 30B-18) A 16 ábrán bemutatott kocka 40 cm élhosszúságú. A négy egyenes szakaszból ( $ab, bc, cd$  és  $da$ ) álló dróthurkon  $I = 5$  A erősségű (áram folyik. Az  $y$  tengely pozitív irányában  $B = 0,02$  T fluxussűrűségű homogén mágneses erőter hat.

<sup>7</sup>Későbbiekben látni fogjuk, hogy egy gyorsuló töltés energiát sugároz, ezért külső energia betáplálása nélkül az elektron egyre kisebb sugarú körpályára térne át.



16. ábra.

Készítsünk táblázatot, melyben a fenti sorrendben az egyes huzalszakaszokra ható erők nagyságát és irányát foglaljuk össze.

**Megoldás:** Egy egyenes vezetőre  $\mathbf{B}$  fluxussűrűségű homogén mágneses térben ható erőt az

$$\mathbf{F} = I (\mathbf{l} \times \mathbf{B}), \quad F = I l B \sin \alpha(\mathbf{l}, \mathbf{B})$$

képlet adja meg, ahol  $\mathbf{l}$  az áram irányába mutató vektor melynek hossza megegyezik az egyenes vezető szakasz hosszával és  $\alpha(\mathbf{l}, \mathbf{B})$  a szakasz és  $\mathbf{B}$  közötti szög.  $|\mathbf{l}|$  helyére tehát a következőket kell beírni:  $|\mathbf{l}_{ab}| = |\mathbf{l}_{bc}| = A$ ,  $|\mathbf{l}_{cd}| = |\mathbf{l}_{da}| = \sqrt{2} \cdot A$ , ahol  $A = 0,4 \text{ m}$  a kocka élhossza. Az egyes irányított szakaszok  $\mathbf{B}$  vel bezárt szögei:  $\alpha_{ab} = 180^\circ$ ,  $\alpha_{bc} = 90^\circ$ ,  $\alpha_{cd} = 45^\circ$  és  $\alpha_{da} = 90^\circ$ . Az egyes szakaszokra ható erők nagyságai és irányai:

$$F_{ab} = 0,$$

$$F_{bc} = I \cdot A \cdot B = 5 \cdot 0,4 \cdot 0,02 = 0,04 \text{ N} \quad -x \text{ irányú}$$

$$F_{cd} = \frac{\sqrt{2}}{2} \cdot I \cdot A \cdot B \cdot \frac{\sqrt{2}}{2} = I \cdot A \cdot B = 0,04 \text{ N} \quad -z \text{ irányú}$$

$$F_{da} = \sqrt{2} \cdot I \cdot A \cdot B = 0,052 \text{ N} \quad +x \text{ és } +z \text{ tengellyel } 45^\circ \text{ szöget bezáró irányú}$$

**4.3. Feladat:** (HN 30C-51) Szigetelő anyagból készült  $R$  sugarú korong egyik oldalán a felületmenti homogén töltéssűrűség nagysága  $\sigma$ . A korongot tengelye körül  $\omega$  szögsebességgel forgatjuk. Mutassuk meg hogy mágneses dipólusmomentuma  $\omega \cdot \sigma \cdot \pi R^4 / 4$ . (Útmutatás: Számítsuk ki az  $r$  sugarú,  $dr$  széles körgyűrűn levő töltések mozgásából származó mágneses erőteret. Használhatjuk a  $\mathbf{p}_m = I \mathbf{A}$  egyenletet.)

**Megoldás:** A korongon levő töltések mindegyike a korong tengelye körüli körpályán mozog, tehát egy köráramnak felel meg. Minden köráramnak van mágneses momentuma, ezért a forgó korongnak is. Bontsuk fel a korong felületét koncentrikus  $dr$  szélességű körgyűrűkre. Egy  $r$  sugarú  $I$  erősségű köráram mágneses momentumának nagysága  $p_m = I \cdot A = I \cdot r^2 \pi$ . Esetünkben a középponttól  $r$  és  $r + dr$  távolságban található  $dQ = \sigma 2\pi r dr$  nagyságú töltések  $dI(r)$  árama:

$$dI(r) = \frac{dQ}{T} = \frac{dQ}{2\pi/\omega} = \frac{\omega dQ}{2\pi} = \frac{2\pi\omega\sigma r dr}{2\pi} = \omega\sigma r dr$$

Egy ilyen köráram  $dp_m$  mágneses momentuma

$$p_m = dI \cdot A(r) = dI \cdot r^2 \pi = \omega \sigma r^3 \pi dr$$

A teljes körlap mágneses momentuma tehát

$$p_m = \omega \sigma \pi \int_0^R r^3 dr = \omega \sigma \pi \left[ \frac{r^4}{4} \right]_0^R = \frac{\omega \sigma \pi R^4}{4} \quad (4.3.1)$$

**4.4. Feladat:** (HN 31B-6) Egy  $R$  sugarú, köralakú vezetőhurokban  $I$  áram folyik. A hurok tengelyén, a huroktól milyen  $x$  távolságban van az a pont, ahol a mágneses fluxussűrűség, éppen fele a hurok középpontjában mérhetőnek? Felhasználhatjuk a (HN 31C-17) feladat eredményét is.

**Megoldás:** Menjen át a koordináta-rendszer  $x$  tengelye a hurok középpontján merőlegesen a korong síkjára. A (HN 31C-17) feladat eredménye szerint  $x$  távolságban a hurok középpontjától

$$\mathbf{B}(\mathbf{x}) = \left( \frac{\mu_o \cdot I}{2} \right) \frac{R^2}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot \mathbf{x}$$

ahol  $\mathbf{x}$  a  $+x$  irányú egységvektor. Az  $x$  távolságban a tengelyen mérhető térerősség aránya a hurok középpontjában ( $x = 0$ ) mérhetőhöz:

$$\frac{|B(x)|}{|B(0)|} = \frac{\frac{R^2}{(x^2 + R^2)^{3/2}}}{\frac{R^2}{R^3}} = \frac{R^3}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

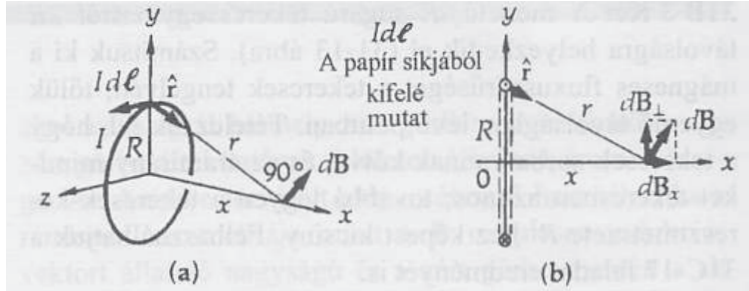
Ez akkor  $1/2$ , ha

$$\begin{aligned} \frac{R^3}{(x^2 + R^2)^{3/2}} &= \frac{1}{2} \\ 2R^3 &= (x^2 + R^2)^{3/2} \\ 2^{2/3} R^2 - R^2 &= x^2 \\ x &= \pm (2^{2/3} - 1) \cdot R = \pm 0,587 R \end{aligned}$$

**4.5. Feladat:** (HN 31C-17) A 17 ábrán vázolt  $R$  sugarú hurokban  $I$  áram folyik. Mutassuk meg, hogy a hurok tengelyén, a hurok síkjától  $x$  távolságban

$$\mathbf{B} = \left( \frac{\mu_o \cdot I}{2} \right) \frac{R^2}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot \mathbf{x}$$

(Útmutatás: Mi történik az  $x$  tengelyre merőleges  $d\mathbf{B}_\perp$  komponensekkel az  $I dt$  elemi áramtól származó  $d\mathbf{B}$  elemi mágneses indukcióvektorok összegzése során?)



17. ábra.

Megoldás: Osszuk fel a hurkot a 17 a) ábra szerint  $d\mathbf{l}$  darabokra. Az egy ilyen darabkától származó mágneses tér a Biot-Savart törvény szerint

$$d\mathbf{B} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I d\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{|\mathbf{r}|^3}$$

Minden elemi szakasz ugyanakkor nagyságú, de más irányú elemi  $d\mathbf{B}$ -t hoz létre. A 31-18 b) ábrán látható, hogy  $d\mathbf{B}$  felbontható egy az  $x$  tengellyel párhuzamos  $d\mathbf{B}_{\parallel}$  és egy arra merőleges  $d\mathbf{B}_{\perp}$  komponensre. A hurok mentén átellenesen elhelyezkedő elemi szakaszoktól származó mágneses fluxussűrűségek  $d\mathbf{B}_{\perp}$  komponensi pont ellentétes irányúak, így kiejtik egymást, azonos nagyságú  $d\mathbf{B}_{\parallel}$  komponenseik pedig összeadódnak. Ez azt jelenti, hogy az eredő  $\mathbf{B}$  térnek csak  $x$  irányú komponense lesz, a pozitív tengelyen pozitív, a negatív tengelyen negatív irányú, tehát a tér párhuzamos lesz az  $x$  irányú egységvektorral  $\mathbf{x}$ -szel. Az egy szakasztól származó  $d\mathbf{B}_{\parallel}$  nagysága  $dB_{\parallel} = B \sin\alpha$ , ahol  $\alpha$  az  $x$  és  $r$  közötti szög. Felhasználva, hogy  $\mathbf{r}$  és  $\mathbf{l}$  merőlegesek :

$$\begin{aligned} dB_{\parallel} &= \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I |d\mathbf{l} \times \mathbf{r}|}{|\mathbf{r}|^3} \cdot \sin\alpha \\ &= \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I dl \cdot r}{|\mathbf{r}|^3} \cdot \sin\alpha \\ &= \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I dl}{|\mathbf{r}|^2} \cdot \sin\alpha \end{aligned}$$

Mivel  $r = \sqrt{x^2 + R^2}$

$$\sin\alpha = \frac{R}{r} = \frac{R}{\sqrt{x^2 + R^2}}$$

amivel

$$dB_{\parallel} = \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I R}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot l \quad (4.5.1)$$

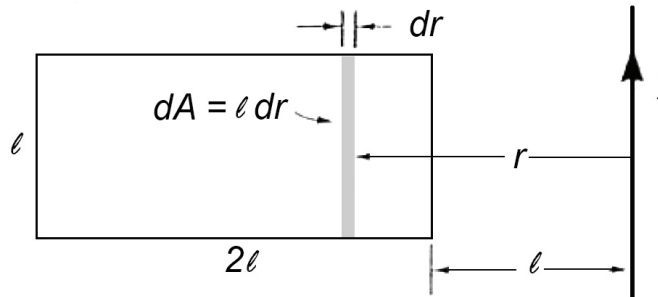
A teljes  $B$  tér az elemi szakaszok  $dB_{\parallel}$  járulékainak összege. Nagysága:

$$\begin{aligned}
 B &= \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I R}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot \int_0^{2r\pi} dl \\
 &= \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I R}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot [l]_0^{2r\pi} \\
 &= \frac{\mu_o}{4\pi} \cdot \frac{I R}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot 2 R \pi \\
 &= \frac{\mu_o}{2} \cdot \frac{I R^2}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \tag{4.5.2}
 \end{aligned}$$

Az irányt is figyelembe véve

$$\mathbf{B} = \left( \frac{\mu_o \cdot I}{2} \right) \frac{R^2}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot \mathbf{x} \tag{4.5.3}$$

**4.6. Feladat:** (HN 31B-9) A 18 ábrán látható, téglalap alakú vezetőhurok és a  $\infty$  hosszúságú, egyenes vezető azonos síkban fekszik. A vezetőhurok ellenállása  $2\Omega$ . Szá-



18. ábra. A 31B-9 feladathoz

mítsuk ki a hurok teljes felületén áthaladó mágneses fluxust, ha az egyenes vezetõn  $I$  áram halad át. (Útmutatás: Válasszunk ki egy  $dA = \ell dr$  felületelemet, és számítsuk ki a  $d\Phi_B$ , fluxust ezen a felületelemen, majd integrálással számítsuk ki a teljes fluxust.)

**Megoldás:** Osszuk fel a felületet  $dr$  szélességű sávokra! Egy ilyen sáv mentén a mágneses fluxussűrűség konstansnak tekinthető. Az egyenes vezetőtől  $r$  távolságban a  $B$  mágneses fluxussűrűség nagysága

$$B = \mu_o \cdot \frac{I}{2\pi r}$$

így a  $dr$  széles és  $\ell$  hosszú sávra vett elemi  $d\Phi$  fluxus

$$d\Phi = B(r) \cdot dA = B(r) \cdot \ell \cdot dr = \mu_o \cdot \frac{I \ell dr}{2\pi r}$$

A teljes hurkon áthaladó fluxus az elemi fluxusok összege, ami integrálként írható fel.

$$\Phi = \mu_o \cdot \frac{I \ell}{2\pi} \int_{\ell}^{3\ell} \frac{1}{r} dr = \mu_o \cdot \frac{I \ell}{2\pi} [\ln r]_{\ell}^{3\ell} = \mu_o \cdot \frac{I \ell}{2\pi} \ln \frac{3\ell}{\ell} = \mu_o \cdot \frac{I \ell}{2\pi} \ln 3 \quad (4.6.1)$$

**Házi feladat (gyakorlásra):**

**30/ 3, 4, 16, 45, 36**

**31/ 3, 4, 8, 13, 19**