

<p><b>FIGYELEM!</b></p> <p>MINDEN FELADATOT NÉVVEL ÉS NEPTUN KÓDDAL ELLÁTOTT KÜLÖN LAPON KELL BEADNI!</p> <p>EZT A FELADATLAPOT IS BE KELL ADNI !</p>	<p><b>2022/2023</b>  <b>Elektrodinamika gyakorlat 1.</b>  <b>NZH 1, 2022. október 20.</b></p> <p>NEPTUN KÓD: .....</p> <p>NÉV: .....</p> <p>ÖSSZPONTSZÁM: .....</p>
---	---

**1. Feladat (20 pont), Tükörtlöltés:** Adott két ponttöltés  $+q$  és  $-q$  töltéssel egymástól a távolságra. A töltések egy végtelen földelt fémlap felett helyezkednek el  $h$  magasságban, a fémlap a  $z = 0$  síkban található. A ponttöltések az  $x$  tengely mentén helyezkednek el, a pozitív töltés  $a/2$ -ben a negatív  $-a/2$ -ben.

- (a) Adja meg azt a tükörtlöltés elrendezést, amely teljesíti a feladatban megadott határfeltételeket, és  $z \geq 0$ -ra ugyanazt a potenciált adja! **(3 pont)**
- (b) Adja meg a potenciált a  $z \geq 0$  tértartományban! **(3 pont)**
- (c) Határozza meg a síklap által az egyes töltésekre ható erő irányát és nagyságát! **(4 pont)**
- (d) Határozza meg a töltés elrendezés energiáját! Először hozza be a negatív töltést a végtelenből majd a pozitív töltést a  $z$  tengellyel párhuzamosan mozgatva. **(4 pont)**
- (e) Adja meg a  $\sigma(x, y)$  felületi töltéssűrűséget a  $z = 0$  síkban! **(3 pont)**
- (f) Mekkora a fémlap össztöltése **(3 pont)**

**Megoldás:**

- 1. A két ponttöltés nagysága és helye:  $(-q, a/2, -h), (q, -a/2, -h)$
- 2. Ekkor a potenciál egyszerűen csak négy ponttöltés által keltett potenciálok összege/szuperpozíciója:

$$\Phi(x, y, z) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{\sqrt{(x - a/2)^2 + y^2 + (z - h)^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x + a/2)^2 + y^2 + (z - h)^2}} + \frac{1}{\sqrt{(x + a/2)^2 + y^2 + (z + h)^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x - a/2)^2 + y^2 + (z + h)^2}} \right). \quad (1)$$

- 3. Az első, negatív, töltés behozásánál az az első negatív töltésre csak a tükörtlöltés párja hat erővel:

$$W_1 = \int_h^\infty dz \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{4z^2} = \frac{q^2}{16\pi\epsilon_0} \frac{1}{h}. \quad (2)$$

Ekkor a második töltés behozatalánál már hat arra a többi három töltés is, de ezeknek az erőknek csak a  $z$  irányú komponenseit kell tekintenünk:

$$W_2 = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \int_h^\infty dz \left( \frac{1}{4z^2} - \frac{z + h}{(z + h)^2 + a^2}^{3/2} + \frac{z - h}{(z - h)^2 + a^2}^{3/2} \right) = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{4h} - \frac{1}{\sqrt{4h^2 + a^2}} + \frac{1}{a} \right). \quad (3)$$

Ahonnán az teljes munkavégzés egyszerűen:

$$W = W_1 + W_2 = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{2h} - \frac{1}{\sqrt{4h^2 + a^2}} + \frac{1}{a} \right). \quad (4)$$

4. A töltéssűrűséget a következőképpen lehet megadni, használva az ismert képletet  $\sigma = -\epsilon_0 \partial_z \Phi \Big|_{z=0}$

$$\begin{aligned} \sigma &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( -\frac{h}{((x - a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} + \frac{h}{((x + a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} \right. \\ &\quad \left. + \frac{h}{((x + a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} - \frac{h}{((x - a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} \right) \\ &= \frac{qh}{2\pi\epsilon_0} \left( -\frac{1}{((x - a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} + \frac{1}{((x + a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} \right). \end{aligned} \quad (5)$$

5. Innen az össztöltés egyszerűen a felületi integrál  $z = 0$ -n, azaz

$$Q = \frac{qh}{2\pi\epsilon_0} \int_{-\infty}^{\infty} dx dy \frac{1}{((x + a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} - \frac{h}{((x - a/2)^2 + y^2 + h^2)^{3/2}} = 0 \quad (6)$$

mivel a konstans  $a$  eltoláson felül ugyanazt az integrált végezzük el és vonjuk ki egymásból, amiknek azonban a határ végtelen, így az integrálok értéke nem függ a konstans eltolásoktól! Másik megfontolás: a rendszer kezdeti össztöltése nulla, így a teljes indukálódott töltésnek is egyenlőnek kell lennie ezzel!

**2. Feladat (20 pont), Laplace-egyenlet:** Vegyünk két darab  $a$  szélességű és egy darab  $b$  szélességű végtelen hosszúságúnak tekinthető fémlapot. Ezeket forrasszuk össze úgy, hogy egy egyik oldalán nyitott téglalap alapú hasábot kapjunk. Majd a nyitott oldalt zárjuk le egy szintén végtelen hosszú,  $b$  széles szigetelő lappal, amin a potenciált

$$V_0(y) = \begin{cases} 2V_0 \frac{y}{b} & \text{ha } 0 < y < \frac{b}{2} \\ -2V_0 \frac{y-b}{b} & \text{ha } \frac{b}{2} < y < b \end{cases}$$

értéken rögzítettük. A hasáb tengelye legyen a  $z$ -tengely, az egyik  $a$  oldalú lapja illeszkedjen az  $x$ -tengelyre, a  $b$  oldalú fém lapja az  $y$ -tengelyre és az első síknegyedben helyezkedjen el.

- Készítsen ábrát az elrendezésről a koordinátatengelyek és a méretek pontos feltüntetésével! **(3 pont)**
- Adja meg a potenciálra vonatkozó határfeltételeket. **(4 pont)**
- A határfeltételek segítségével írja fel az általános  $V_0(y)$  potenciálhoz tartozó megoldást. **(4 pont)**
- Az ortogonalitási relációk segítségével határozza meg az általános megoldásban szereplő kifejtési együtthatókat a feladatban megadott potenciálra. **(5 pont)**
- Adja meg a potenciált és az elektromos térerősséget a hasábon belül! **(4 pont)**

## Megoldás:

Az általános megoldást ismét,  $\Delta\Phi = 0$ ,  $\Phi = X(x)Y(y)$  alakban keressük.

1. Határfeltételek:

$$\Phi(x = a; y) = V_0(y) \quad (7)$$

$$\Phi(x; y = 0, b) = 0 \quad (8)$$

$$\Phi(x = 0; y) = 0 \quad (9)$$

2. A határfeltételek alapján:

$$\partial_y^2 Y = -\alpha^2 Y \rightarrow Y(y) \sim \sin(\alpha y), \quad (10)$$

$$\partial_x^2 X = \alpha^2 X \rightarrow X(x) \sim \sinh(\alpha x). \quad (11)$$

A határfeltétel alapján  $\alpha_n = \frac{n\pi}{b}$  és ekkor az általános megoldás:

$$\Phi = \sum_{n=0}^{\infty} A_n \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) \sinh\left(\frac{n\pi}{b}x\right), \quad (12)$$

3. Az utolsó peremfeltétel alapján pedig

$$\Phi = \sum_{n=0}^{\infty} A_n \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right) = V_0(y). \quad (13)$$

Most használva az ortogonalitási szabályt:

$$\begin{aligned} A_n &= \frac{2}{b \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)} \frac{2V_0}{b} \left( \int_0^{b/2} dy y \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) - \int_{b/2}^b dy (y-b) \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) \right) \\ &= \frac{8V_0}{b^2 \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)} \int_0^{b/2} dy y \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) = \frac{8V_0}{\pi^2 n^2 \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)} \int_0^{\frac{n\pi}{2}} dy y \sin(y) \\ &= -\frac{8V_0}{\pi^2 n^2 \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)} (\sin(n\pi/2) + \pi n/2 \cos(\pi n/2)), \end{aligned} \quad (14)$$

ami utolsó kifejezés  $n = 4k$  esetén  $A_{4k} = \frac{4V_0}{n\pi \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)}$ , míg  $n = 2k + 1$  esetén  $A_{2k+1} = -\frac{8V_0}{n^2 \pi^2 \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)}$ , illetve  $n = 4k + 2$  esetén  $A_{4k+2} = -\frac{4V_0}{n\pi \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)}$ .

4. Vagyis a potenciál ezek ismeretében

$$\begin{aligned} \Phi &= \frac{4V_0}{\pi \sinh\left(\frac{n\pi}{b}a\right)} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4k} \sin\left(\frac{4k\pi}{b}y\right) \sinh\left(\frac{4k\pi}{b}x\right) - \frac{1}{4k+2} \sin\left(\frac{(4k+2)\pi}{b}y\right) \sinh\left(\frac{(4k+2)\pi}{b}x\right) \\ &\quad - \frac{2}{(2k+1)^2 \pi} \sin\left(\frac{(2k+1)\pi}{b}y\right) \sinh\left(\frac{(2k+1)\pi}{b}x\right) \end{aligned} \quad (15)$$

Ahonnán a t erer s eg egyszer uen v e a deriváltakat:

$$E_x = \frac{4V_0}{\pi \sinh(\frac{n\pi}{b}a)} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{b}{16k^2\pi} \sin(\frac{4k\pi}{b}y) \cosh(\frac{4k\pi}{b}x) - \frac{b}{(4k+2)^2\pi} \sin(\frac{(4k+2)\pi}{b}y) \cosh(\frac{(4k+2)\pi}{b}x) \quad (16)$$

$$- \frac{2b}{(2k+1)^3\pi^2} \sin(\frac{(2k+1)\pi}{b}y) \cosh(\frac{(2k+1)\pi}{b}x) \quad (17)$$

$$E_y = \frac{4V_0}{\pi \sinh(\frac{n\pi}{b}a)} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{b}{16k^2\pi} \cos(\frac{4k\pi}{b}y) \sinh(\frac{4k\pi}{b}x) - \frac{b}{(4k+2)^2\pi} \cos(\frac{(4k+2)\pi}{b}y) \sinh(\frac{(4k+2)\pi}{b}x) \quad (18)$$

$$- \frac{2b}{(2k+1)^3\pi^2} \cos(\frac{(2k+1)\pi}{b}y) \sinh(\frac{(2k+1)\pi}{b}x) \quad (19)$$

$$(20)$$

**3. Feladat (30 pont), Töltéseloszlás energiája:** Tekintsük az alábbi henger koordinátákban adott töltés eloszlást,

$$\rho(r) = \begin{cases} 0 & \text{ha } r < a \\ -\rho_0 \frac{a}{r} & \text{ha } a < r < b \\ 0 & \text{ha } b < r \end{cases}$$

mely egy végtelen hosszúságú üreges henger töltéseloszlását adja meg.

- Számolja ki a hosszegységre eső töltést! (4 pont)
- Számolja ki a térerősséget a Gauss-törvény felhasználásával mindenhol a térben! (5 pont)
- Ábrázolja a kapott térerősséget a  $z$ -tengelytől mért távolság függvényében. Ügyeljen rá, hogy a tértartományok határán pontosan jelölje a függvény értékét! (3 pont)
- Számolja ki az elektromos potenciált mindenhol a térben! A potenciál nulla értékét az  $r = b$  pontban rögzítse nullának! (5 pont)
- Ábrázolja a kapott potenciált a  $z$ -tengelytől mért távolság függvényében. Ügyeljen rá, hogy a tértartományok határán pontosan jelölje a függvény értékét! (3 pont)
- Határozza meg a töltéseloszlás hosszegységre eső energiáját a térerősségből, a felületi tagot az  $r = b$  füleleten vegye! (5 pont)
- Határozza meg a töltéseloszlás hosszegységre eső energiáját a potenciálból és a töltéseloszlásból! (5 pont)

**Megoldás:**

- A hosszegységre eső töltés egyszerűen

$$Q = -2\rho_0 a \pi \int_a^b dr r \frac{1}{r} = 2\pi \rho_0 a (a - b). \quad (21)$$

- Gauss-tétel hengerszimmetria esetén, hosszegységre

$$E = 0, \text{ ha } r < a, \quad (22)$$

$$2\pi r E = 2\pi \rho_0 a (a - r) / \varepsilon_0 \rightarrow E(r) = \rho_0 a (a - r) / (r \varepsilon_0), \text{ ha } a < r < b, \quad (23)$$

$$2\pi r E = 2\pi \rho_0 a (a - b) / \varepsilon_0 \rightarrow E(r) = \rho_0 a (a - b) / (r \varepsilon_0), \text{ ha } r > b. \quad (24)$$

- Rajz!

- A potenciál egyszerűen visszaintegrálva:

$$\Phi(r) = -\rho_0 a (a \ln(a/b) + a - b) / \varepsilon_0, \text{ ha } r < a, \quad (25)$$

$$\Phi(r) = (-\rho_0 a^2 \ln(r/b) + \rho_0 a r - \rho_0 a b) / \varepsilon_0, \text{ ha } a < r < b, \quad (26)$$

$$\Phi(r) = \rho_0 a (b - a) \ln(r/b) / \varepsilon_0, \text{ ha } r > b, \quad (27)$$

Ahol legkényelmesebben először  $r > b$ -re integráltuk ki a potenciált és úgy választottuk meg a konstans eltolást, hogy  $r = b$ -ben eltűnjön a potenciál. Ezt követően kiintegrálva az  $a < r < b$  tartományra, szintén úgy választottuk meg a konstansokat, hogy  $r = b$  esetén eltűnjön a potenciál. Majd ez alapján  $r < a$  esetén egyszerűen az  $r = a$ -ban felvett konstanssal lesz egyenlő a potenciál.

5. Rajz!

6. Mivel az  $r = b$  felületen nulla a potenciál, csak az első tagot kell figyelembe vennünk, melyet csak egy tértartományban kell kiszámítanunk, ha a térfogatnak az  $r < b$  tartományt vesszük:

$$W = \frac{\rho_0^2 a^2 \pi}{\varepsilon_0} \int_a^b dr \frac{(a-r)^2}{r} = \frac{\rho_0^2 a^2 \pi}{\varepsilon_0} (a^2 \ln(b/a) - 2a(b-a) + (b-a)^2/2). \quad (28)$$

7. Most a potenciál segítségével csak a középső tartományban kell vizsgálnunk, hiszen, csak ott nem zérus a töltéssűrűség:

$$W = \frac{\rho_0 a \pi}{\varepsilon_0} \int_a^b dr \rho_0 a \ln(r/b) - \rho_0 r + \rho_0 b = \frac{\rho_0^2 a^2 \pi}{\varepsilon_0} (a^2 \ln(b/a) - 2a(b-a) + (b-a)^2/2) \quad (29)$$

---

**4. Feladat (30 pont), Multipólus sorfejtés:** Két ponttöltést helyezünk el az  $xy$  síkon,  $4q$  töltést helyezünk az  $(a, b)$  pontba és  $-2q$  töltést a  $(-a, -b)$  pontba.

(a) Adja meg az elrendezés töltését és dipól momentumát! (4 pont)

Vegyünk további két töltést, melyeket a  $-\frac{a}{b}$  iránytangensű egyenes mentén szeretnénk elhelyezni. Az egyik töltés nagysága  $q$  és az origóra szimmetrikusan szeretnénk elhelyezni őket úgy hogy az elrendezés össztöltése nulla legyen, a dipólmomentum pedig az pozitív  $y$  irányba mutasson.

(b) Mekkora legyen a másik töltés nagysága? (3 pont)

(b) Hová helyezzük a két töltést, hogy a megadott két feltétel teljesüljön? Készítsen ábrát is! (6 pont)

(b) Mekkora az új elrendezésben a dipól momentum nagysága? (3 pont)

(b) Számolja ki az új elrendezés kvadrupól tenzorát! (8 pont)

(b) Adja meg az új elrendezés potenciálját az  $(r, \theta, \phi)$  gömbkoordinátákban kvadrupól rendig! (6 pont)

**Megoldás:**

1. Az össztöltés egyszerűen a töltések összege,  $Q = 2q$ . A dipólus pedig a töltések helyvektorainak a töltésekkel súlyozott átlaga:

$$\mathbf{p} = 6qa\hat{\mathbf{x}} + 6qb\hat{\mathbf{y}}. \quad (30)$$

2. Mivel azt követeltük meg, hogy az össztöltés legyen zérus, a másik töltés nagysága  $-3q$

3. Úgy kell elhelyezni, hogy az  $x$  irányú, az új töltésekkel súlyozott helyvektor átlag kiejtse az eredeti két töltés járulékát:  $-6qa\hat{\mathbf{x}}$ , ahonnan a helyek  $1.5a$  a  $-3q$  töltés esetén és  $-1.5a$  a  $q$  töltés esetén, ekkor az  $y$  koordinátákrendre,  $\mp 1.5b$ , ami éppen ugyanakkora  $y$  irányú járulékot ad, azaz a végső dipólus momentum

$$\mathbf{p} = 12qb\hat{\mathbf{y}}. \quad (31)$$

4. Esetünkben továbbra is az általánosság megcsorbítása nélkül háromdimenziós tenzort tekintünk, amihez csak kettő független mátrix elemet kell kiszámolnunk a  $\text{Tr}Q = 0$  azonosság miatt.

Ekkor

$$Q_{xx} = q(4(2a^2 - b^2) - 2(2a^2 - b^2) + (4.5a^2 - 2.25b^2) - 3(4.5a^2 - 2.25b^2)) = (-5a^2 + 2.5b^2)q, \quad (32)$$

$$Q_{xy} = q(12ab - 6ab + 6.75ab - 20.25ab) = -7.5abq. \quad (33)$$

ahonnan  $Q_{xy} = Q_{yx} = -7.5ab$ . Látható módon a  $Q_{zx} = Q_{zy} = 0$ , mivel mindegyik tagan szerepelne a töltések helyének  $z$  koordinátája, ami pedig nulla. Figyelni kell azonban, mivel a  $Q_{zz}$  nem lesz zérus hiszen:

$$Q_{zz} = -q(a^2 + b^2)(4 - 2 - 6.75 + 2.25) = -2.5q(a^2 + b^2), \quad (34)$$

ahonnan  $Q_{yy} = 7.5abq + 2.5q(a^2 + b^2)$ .

5. A közelítő kifejezés a teljes rendszerre, ahol  $Q = 0$  és  $\mathbf{p} = 12qb\hat{\mathbf{y}}$ :

$$\Phi \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{12qb \sin\theta \sin\varphi}{r^2} + \frac{q}{2} \times \frac{-7.5ab \sin^2\theta \cos\varphi \sin\varphi - 7.5ab \sin^2\theta \cos^2\varphi + (7.5ab + 2.5(a^2 + b^2)) \sin^2\theta \sin^2\varphi - 2.5(a^2 + b^2) \cos^2\theta}{r^3} \right) \quad (35)$$


---