

| | |
|--|--|
| <p>FIGYELEM!</p> <p>MINDEN FELADATOT NÉVVEL ÉS NEPTUN KÓDDAL ELLÁTOTT KÜLÖN LAPON KELL BEADNI! EZT A FELADATLAPOT IS BE KELL ADNI !</p> | <p>2021/2022 Elektrodinamika gyakorlat 1. PÓT NZH 1, 2021. november 23.</p> <p>NEPTUN KÓD:</p> <p>NÉV:</p> <p>ÖSSZPONTSZÁM:</p> |
|--|--|

1. Feladat (30 pont)

Adott két, végtelen hosszú koncentrikus hengerfelület. A hengerek forgástengelye a z koordinátatengely és a sugaruk $R_2 > R_1$. A belső hengerfelületen belül lineárisan növekvő $\rho_1 = \rho_0 r/R_1$ pozitív térfogati töltéssűrűség van. A külső hengerfelületen egyenletes $-\sigma_2$ negatív felületi töltéssűrűség helyezkedik el. A töltésselrendezés hosszegységre eső össztöltése zérus.

- (a) Határozza meg a ρ_1 térfogati töltéssűrűség által keltett $E_1(r)$ térerősséget mindenhol a térben a Gauss-törvény segítségével! (4 pont)
- (b) A térerősség ismeretében határozza meg a $\Phi_1(r)$ elektromos potenciált mindenhol a térben! (4 pont)
- (c) Rajzolja fel a kapott $E_1(r)$ és $\Phi_1(r)$ függvényeket! (3 pont)
- (d) Határozza meg a $-\sigma_2$ felületi töltéssűrűség által keltett $E_2(r)$ térerősséget mindenhol a térben a Gauss-törvény segítségével! (4 pont)
- (e) A térerősség ismeretében határozza meg a $\Phi_2(r)$ elektromos potenciált mindenhol a térben! (4 pont)
- (f) Rajzolja fel a kapott $E_2(r)$ és $\Phi_2(r)$ függvényeket! (3 pont)
- (g) Rajzolja fel a teljes térerősséget és a teljes potenciált! (2 pont)
- (h) A kapott eredmények alapján határozza meg a töltésrendszer hosszegységre eső W összenergiáját! (6 pont)

Megoldás:

- (a) Alkalmazzuk a Gauss törvényt egy tetszőleges L hosszúságú szakaszra és egy tetszőleges $r < R_1$ sugarú hengerfelületre, ahol szimmetriai megfontolásokból tudjuk, hogy \mathbf{E} -nek csak radiális komponense van:

$$\int d^2\mathbf{f} \mathbf{E} = 2\pi r L E = L 2\pi \int_0^r dr' r' \frac{\rho r'}{R_1 \epsilon_0} = \frac{2L\pi r^3 \rho}{3R_1 \epsilon_0} \Rightarrow \mathbf{E} = \frac{\rho r^2}{3R_1 \epsilon_0} \hat{\mathbf{r}} \quad (1)$$

(b) Ekkor a potenciál egyszerűen visszaszámolható az $\mathbf{E} = -\nabla\Phi$ alapján:

$$E = -\partial_r\Phi \Rightarrow \Phi = -\frac{\rho r^3}{9R_1\varepsilon_0} \quad (2)$$

Ha $R_2 > r > R_1$ esetén egyszerűen a belső henger ösztöltésével kell számolnunk:

$$\int d^2\mathbf{f} \mathbf{E} = L2\pi r E = \frac{QL}{\varepsilon_0} \Rightarrow \mathbf{E} = \frac{Q}{2\pi r\varepsilon_0}, \quad Q = 2\pi \int_0^{R_1} dr r \frac{\rho r}{R_1} = \frac{2\pi\rho R_1^2}{3} \Rightarrow E = \frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0 r} \quad (3)$$

$$E = -\partial_r\Phi \Rightarrow \Phi = -\frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0} \ln(r/r_0) \quad (4)$$

ahol r_0 úgy van megválasztva, hogy a potenciál folytonos legyen R_1 -ben:

$$\frac{\rho R_1^2}{9\varepsilon_0} = \frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0} \ln(R_1/r_0) \Rightarrow r_0 = R_1 e^{-1/3} \Rightarrow \Phi = -\frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0} \ln\left(re^{1/3}/R_1\right) \quad (5)$$

(c) Rajz!

(d) Ha $r > R_2$, akkor mivel összességében nulla tötés tartozkodik a körbezárt térfogatban, $\mathbf{E} = 0$, illetve ekkor $\Phi = -\frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0} \ln(R_2 e^{1/3}/R_1)$

(e) Rajz!

(f) Rajz!

(g) Az energia kiszámításához legegyszerűbb az

$$\frac{1}{2} \int d^3\mathbf{r} \rho\Phi \quad (6)$$

összefüggést alkalmazni, ahol is integrálnunk kell az R_1 sugarú henger belsejére, illetve utána az R_2 -nél felvett konstans értékét kell kiintegrálnunk az R_2 sugarú henger felületén konstans $-\sigma_2$ felületi töltéssűrűség mellett, továbbá az energiát csak hosszegységengént afódjuk meg a beglső hengerben lévő hosszegységnyi Q tötéssel kifejezve:

$$\begin{aligned} W &= -2\pi \int_0^{R_1} dr r^2 \frac{\rho r}{R_1} \frac{\rho r^3}{9R_1\varepsilon_0} + 2\pi R_2 \sigma_2 \frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0} \ln\left(R_2 e^{1/3}/R_1\right) = -\frac{2\pi\rho^2 R_1^5}{63\varepsilon_0} + Q \frac{\rho R_1^2}{3\varepsilon_0} \ln\left(R_2 e^{1/3}/R_1\right) \\ &= \frac{Q\rho R_1^2}{21\varepsilon_0} \left(7 \ln\left(R_2 e^{1/3}/R_1\right) - 1\right) \end{aligned}$$

2. Feladat (20 pont)

Adott egy a sugarú gyűrű a $z = 0$ síkban. A gyűrűn $\lambda(\phi) = \lambda_0 \sin(2\phi)$ lineáris töltésselosztást rögzítünk.

(a) Számolja ki a gyűrű ösztöltését! (3 pont)

(b) Számolja ki a gyűrű dipól momentumát! (4 pont)

(c) Számolja ki a gyűrű kvadrupól momentum mátrixát! (8 pont)

- (d) Adja meg a gyűrű potenciáljának közelítő értékét a gyűrűtől nagy távolságra ($r \gg a$) kvadrupól rendig! (5 pont)

Megoldás:

Esetünkben elegendő mindent a körön kiszámolni, vagyis megszorítani a 3 dimenziós teret mindössze a körívre, ahol csak egy paraméterünk van, ϕ .

- (a) Az össztöltés triviálisan nulla, mivel

$$Q \sim \int_0^{2\pi} d\phi \sin(2\phi) = 0 \quad (8)$$

- (b) A dipólus tag esetében a z irányú tag triviálisan nulla, mivel a kör a $z = 0$ síkban helyezkedik el.

Ezen felül az x komponens esetében ismét nullát kapunk, mivel

$$p_x \sim \int_0^{2\pi} d\phi \cos \phi \sin(2\phi) = \quad (9)$$

Míg az y komponens esetében pedig

$$p_y \sim \int_0^{2\pi} d\phi \sin(2\phi) \sin(\phi) = 0 \quad (10)$$

- (c) A kvadrupólus tenzor esetében csak két független elemünk van a $Q_{xy} = Q_{yx}$ és a közkedvelt $\text{Tr} \underline{\underline{Q}} = 0$ megszorítások miatt:

$$Q_{xy} = a^3 \lambda_0 \int_0^{2\pi} d\phi 3 \cos \phi \sin \phi \sin(2\phi) = \frac{3}{2} a^3 \lambda_0 \int_0^{2\pi} d\phi \sin^2(2\phi) = \frac{3}{2} \pi a^3 \lambda_0 = Q_{yx} \quad (11)$$

$$\begin{aligned} Q_{xx} &= a^3 \lambda_0 \int_0^{2\pi} d\phi \sin(2\phi) (2 \cos^2 \phi - \sin^2 \phi) = a^3 \lambda_0 \int_0^{2\pi} d\phi \sin(2\phi) (\cos^2 \phi + \cos(2\phi)) \\ &= a^3 \lambda_0 \int_0^{2\pi} d\phi \frac{\sin(2\phi) \cos(2\phi) + \sin(2\phi) + \sin(4\phi)}{2} = 0 \end{aligned} \quad (12)$$

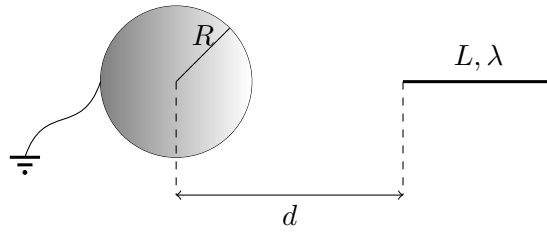
vagyiscsakoff-diagonális elemeink vannak.

- (d) Innen a közelítő kifejezés:

$$\Phi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3\pi a^3 \lambda_0 \sin(2\phi)}{4 r^3} = \frac{3a^3 \lambda_0}{16\epsilon_0 r^3} \sin(2\phi) \quad (13)$$

3. Feladat (30 pont)

Adott egy R sugarú földelt fémgömb és a gömb középpontjától $d > R$ távolságra az x -tengely mentén egy L hosszúságú λ homogén töltéssűrűségű pálca. Vizsgáljuk a gömböt helyettesítő tükörtöltést.



- Milyen lesz a pálcához tartozó tükörtöltés alakja? Határozza meg a pálca egy, a gömb középpontjától x távolságra lévő, pont tükörképének x' távolságát! (5 pont)
- Az x és x' közötti összefüggés alapján határozza meg, hogy az x távolságra lévő dx hosszúságú szakaszhoz milyen dx' hosszúságú tükörtöltés tartozik! (10 pont)
- Hátorozza meg a pálca dx szakaszán lévő dq töltéshez tartozó dq' tükörtöltést. (5 pont)
- Ezek ismeretében fejezze ki λ' -t a gömb középpontjától mért x' távolság függvényében! (10 pont)

Megoldás:

- (a) A tükörtöltések módszere alapján:

$$x' = \frac{R^2}{x} \quad (14)$$

- (b) Ehhez egyszerűen csak vennünk kell az előző feladatbeli egyenletben mindkét oldal differenciájának abszolút értékét:

$$dx' = \left| -\frac{R^2}{x^2} dx \right| = \frac{R^2}{x^2} dx \quad (15)$$

- (c) A tükörtöltés nagysága a tanult összefüggés alapján:

$$dq' = -\frac{R}{x} dq \quad (16)$$

- (d) Ezt kifejezve az eredeti λ töltéssűrűséggel és a tükörtöltés sűrűséggel:

$$dx' \lambda' = -\frac{R}{x} \lambda dx \Rightarrow \lambda' = -\frac{R}{x} \lambda \frac{x^2}{R^2} = -\frac{R}{x'} \lambda \quad (17)$$

4. Feladat (20 pont)

Tekintsünk egy L hosszúságú vezető csövet, melynek keresztmetszete egy a oldalú négyzet. A cső oldalait leföldeljük, végeit pedig az oldalaktól vékonyan elszigetelve lezárjuk és konstans V_0 potenciálra kapcsoljuk. A koordináta-rendszer origója legyen az így kapott hasáb egyik sarka, a hasáb tengelye legyen párhuzamos a z tengellyel és a hasáb az $x > 0$ $y > 0$ és $z > 0$ régióban helyezkedjen el.

Segítség:

A trigonometrikus függvények ortogonalitási relációja: $\int_0^a dx \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}x\right) = \frac{a}{2}\delta_{nm}$

- Készítsen ábrát az elrendezésről a koordinátázás feltüntetésével együtt! (2 pont)
- Írja fel a szeparált Laplace-egyenletet és adja meg a kapott egyenletben szereplő tagok általános megoldását! (3 pont)
- Adja meg a peremfeltételeket! (3 pont)
- Adja meg a tetszőleges $V_0(x, y)$ esetén érvényes általános megoldást a peremfeltételek felhasználásával! *Segítség:* Vizsgáljon egyszerre egy nem nulla peremet, majd használja a szuperpozíció elvét! (6 pont)
- Számolja ki az általános megoldásban szereplő kifejtési együtthatókat! Írja fel a kapott potenciál függvényt! (6 pont)
- Bónusz:** Határozza meg az elektromos térerősséget a csövön belül, annak közepében a hossz tengely mentén! (5 pont)

Megoldás:

- Rajz!
- Keressük a potenciált $\Phi = X(x)Y(y)Z(z)$ alakban és osszuk le a Laplace-egyenletet Φ -vel:

$$\Delta\Phi = 0 \Rightarrow \frac{\partial_x^2 X}{X} + \frac{\partial_y^2 Y}{Y} + \frac{\partial_z^2 Z}{Z} = 0 \quad (18)$$

$$\partial_x^2 X = -\alpha^2 X \quad (19)$$

$$\partial_y^2 Y = -\beta^2 Y \quad (20)$$

$$\partial_z^2 Z = (\alpha^2 + \beta^2) Z \quad (21)$$

ahol mind a három tag csak egy-egy konstanssal lehet egyenlő, illetve mivel mind y és x irányban két peremen is eltűnik a megoldás, negatív konstansokat kellett választanunk.

- Peremfeltételek:

$$X(x = 0, a) = 0 \quad (22)$$

$$Y(y = 0, a) = 0 \quad (23)$$

$$Z(z = 0, L) = V_0 \quad (24)$$

- (d) Vizsgáljuk a szuperpozícióját annak a két rendszernek, amikor csak az egyik z peremen van V_0 potenciál, míg a másik 0 potenciálon van tartva:

$$\Phi_1 = \sum_{n,m=1}^{\infty} A_{n,m,1} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \sinh\left(\frac{\pi\sqrt{n^2+m^2}}{a}z\right) \Leftrightarrow Z(0) = 0, Z(L) = V_0 \quad (25)$$

$$\Phi_2 = \sum_{n,m=1}^{\infty} A_{n,m,2} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \sinh\left(\frac{\pi\sqrt{n^2+m^2}}{a}(L-z)\right) \Leftrightarrow Z(L) = 0, Z(0) = V_0 \quad (26)$$

Mindkét esetben a nem zérus határfeltételeket az ortogonalitási szabály segítségével használjuk fel a kifejtési együtthatók meghatározására:

$$\begin{aligned} \int_0^a dx dy \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \Phi_1(x,y,L) &= \int_0^a dx dy V_0(x,y) \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \\ &= A_{n,m,1} \frac{a^2}{4} \sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}L\right) \end{aligned} \quad (27)$$

$$\begin{aligned} \int_0^a dx dy \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \Phi_2(x,y,L) &= \int_0^a dx dy V_0(x,y) \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \\ &= -A_{n,m,2} \frac{a^2}{4} \sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}L\right) \end{aligned} \quad (28)$$

Ahonnán az teljes megoldás, bevezetve az $A_{n,m} = A_{n,m,1} = -A_{n,m,2}$ jelölést, mivel a két konstans csak egy előjelben különbözik egymástól

$$\Phi = \sum_{n,m=1}^{\infty} A_{n,m} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \left(\sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}z\right) - \sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}(z-L)\right) \right) \quad (29)$$

- (e) Véve a specifikus V_0 potenciált, minden integrálból csak a páratlan n, m esetén kapunk nem nulla eredményt, amit legyeyszerűbben a következő módon fejezhetünk ki, $A_{n,m} = \frac{a^2}{\sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}L\right)} (1 - (-1)^n)(1 - (-1)^m)$:

$$\begin{aligned} \Phi &= \sum_{n,m=1}^{\infty} \frac{a^2(1 - (-1)^n)(1 - (-1)^m)}{\sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}L\right)} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \sin\left(\frac{m\pi}{a}y\right) \\ &\quad \times \left(\sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}z\right) - \sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}(z-L)\right) \right) \end{aligned} \quad (30)$$

- (f) Az elektromos térhez vegyük az x, y, z irányú deriváltakat és helyettesítsünk be $a/2$ -t mindhárom értékre. Ekkor az x és y irányú deriváltak esetén $\sim \cos((2n+1)\pi/2) \sin((2n+1)\pi/2) = 0$ alakú tagjaink lesznek, amik így kiesnek a koszinusz tag miatt, a z irányú deriváltak

esetén nem zérus eredményeink lesznek:

$$\begin{aligned} \mathbf{E} = & \sum_{n,m=1}^{\infty} \frac{a\sqrt{n^2+m^2}(1-(-1)^n)(1-(-1)^m)}{\sinh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi L}{a}\right)} \\ & \times \left(\cosh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{2}\right) - \cosh\left(\frac{\sqrt{n^2+m^2}\pi}{a}\left(\frac{a}{2} - L\right)\right) \right) \hat{\mathbf{z}} \end{aligned} \quad (31)$$
