

40 megoldott vizsgafeladat

Elektromágneses terekből

Szilágyi Tamás, 2003. június 15.

A dokumentum webben böngészhető HTML változata az alábbi címen érhető el:

<http://www.hszk.bme.hu/~st444/bmevik/emt/emtvizsga/emtvizsga.html>

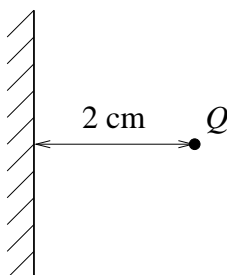
Az alábbiakban az Elektromágneses terek vizsga írásbeli részén eddig előfordult feladatok közül adok közre néhányat, az *általam helyesnek vélt* megoldással együtt. Természetesen semmi garancia nincs arra, hogy a közölt feladatoknak valóban az itt látható a helyes, *evt* által elfogadott, maximális pontszámot érő megoldása!

A feladatok sorrendje: össze-vissza.

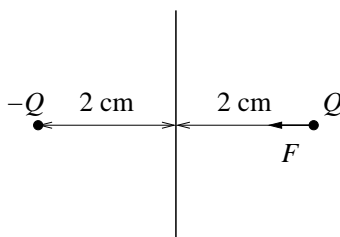
A mű kinyomtatása, másolása, sokszorosítása, reprodukálása, bármilyen adatrögzítő rendszerben való tárolása vagy utánközlése a szerző megkérdezése és kifejezett írásbeli engedélye nélkül, bármikor bárki számára megengedett. *Yo Mama!*



1. Feladat. Az ábra szerint a nagy kiterjedésű fémlap közelébe $Q = 0.2 \text{ nC}$ nagyságú pontszerű töltést helyezünk. Mekkora a töltésre ható erő?



Megoldás. A feladatot a helyettesítő töltések módszerével oldjuk meg. A fémlap végtelen kiterjedésű ekvipotenciális sík felület. Ahhoz, hogy ilyen potenciáeloszlást a Q töltés felhasználásával előállítsunk, fel kell venni egy vele átellenes, $-Q$ nagyságú képzeletbeli töltést. E két töltés együttesen olyan teret hoz létre, amelyben a fémlap ekvipotenciális felület. Ezek után az elektrosztatikus teret úgy számíthatjuk, mintha azt az eredeti és képzeletbeli töltések együttesen hozták volna létre:

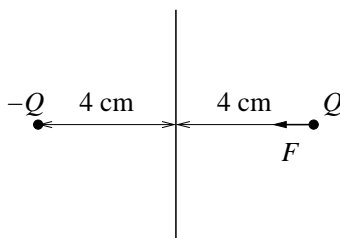


A feladat így két egyforma nagyságú, ellentétes előjelű töltés között fellépő erő meghatározására egyszerűsödik. A Q töltésre ható erő:

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{(0.2\text{nC})^2}{(4\text{ cm})^2} \approx 2.24 \cdot 10^{-7}\text{N}$$

2. Feladat. Mekkora erő hat a sík fémlaptól 4 cm távolságban lévő, 1 nC nagyságú, pontszerű töltésre?

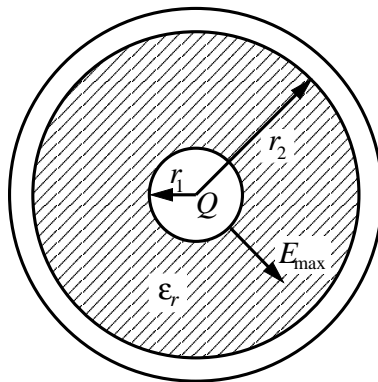
Megoldás. Az előző feladat megoldásához teljesen hasonlóan felvesszünk egy $-Q$ helyettesítő töltést a fémlap túoldalán:



A Q töltésre ható erő:

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{(1\text{nC})^2}{(8\text{ cm})^2} \approx 1.4 \cdot 10^{-6}\text{N}$$

3. Feladat. Mekkora a gömbkondenzátorra kapcsolható maximális feszültség, ha a dielektrikumra $E_{max} = 120\text{ kV/cm}$? ($r_1 = 2\text{ cm}$, $r_2 = 5\text{ cm}$, $\epsilon_r = 2$)



Megoldás. A gömbkondenzátorra kapcsolható maximális feszültséget a dielektrikum E_{max} átütési szilárdsága határozza meg. A dielektrikumban az elektromos térerősség nem állandó nagyságú, hanem a Gauss-tételből következően a középponttól mért távolság négyzetével fordított arányban csökken. Ezért a kondenzátort adott feszültségre feltöltve, a legnagyobb térerősség a belső fegyverzet felületén lép fel. A megengedhető legnagyobb feszültséget tehát úgy kell méretezni, hogy az ehhez tartozó térerősség a belső felületen éppen E_{max} legyen.

A helyettesítő töltések elve alapján úgy számolhatunk, mintha a dielektrikumban fellépő térerősség a gömb középpontjában levő Q (a valóságban nem létező) töltés eredménye lenne. Számítsuk ki, hogy mekkora töltést kellene a középpontba helyezni ahhoz, hogy a belső gömb felületén a térerősség E_{max} legyen!

A ponttöltés terére vonatkozó összefüggést felhasználva:

$$E_{max} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 \cdot \epsilon_r} \cdot \frac{1}{r_1^2}$$

ahonnan a „fiktív” töltés nagysága

$$Q = 1.068 \cdot 10^{-6} \text{ C}$$

A kérdés most már csak az, hogy egy ekkora töltés középpontba helyezésével mekkora lesz a feszültség a két fegyverzet között. Ezt a fegyverzetek közötti potenciálkülönbség kiszámításával kapjuk meg. A középponttól $r_1 < r < r_2$ távolságra a télerősség nagysága

$$E(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 \cdot \epsilon_r} \cdot \frac{1}{r^2}$$

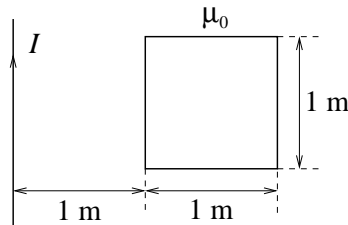
a potenciál pedig

$$\phi(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 \cdot \epsilon_r} \cdot \frac{1}{r}$$

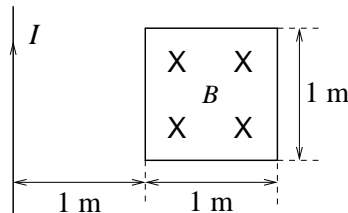
A fegyverzetek között megengedhető legnagyobb feszültség ezek után

$$U_{max} = \phi(r_1) - \phi(r_2) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 \cdot \epsilon_r} \left[\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right] = 144 \text{ kV}$$

4. Feladat. Négyzet alakú vezető hurok síkjában lévő hosszú, egyenes vezető árama $I = 300 \text{ A}$. Számítsa ki a vezető keret fluxusát!



Megoldás. Az egyenes vezetőben folyó áram mágneses teret hoz létre, amelynek iránya a jobbszavar-szabállyal határozható meg. A vezető keret felületére az indukcióvektorok éppen merőlegesek lesznek, az alábbi ábra szerint.



A Gauss-féle gerjesztési törvényből következik, hogy a vezetőtől r távolságban a mágneses indukció nagysága

$$B(r) = \frac{\mu_0 \cdot I}{2r\pi}$$

Az indukció ismeretében a fluxus a

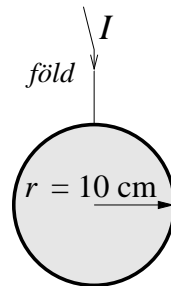
$$\phi = \int_A B \, dA$$

összefüggésből határozható meg. Szerencsére a merőlegesség miatt a vektorok skaláris szorzata helyett elég a nagyságukat összeszorozni. A mágneses indukció nagysága csak az egyenes vezetőtől mért távolságtól függ, így az integrálás során egy 1 m hosszú „függőleges” vonalat érdemes felületelemnek választani, mivel e mentén B értéke állandó.

Az előbbieket szerint a négyzet alakú keret fluxusa

$$\phi = \int_{r=1}^2 \frac{\mu_0 \cdot I}{2\pi} \cdot 1 \cdot \frac{1}{r} \, dr = \frac{\mu_0 \cdot I}{2\pi} \cdot \int_{r=1}^2 \frac{dr}{r} = \frac{\mu_0 \cdot I}{2\pi} \cdot [\ln r]_1^2 = 4.16 \cdot 10^{-5} \text{ Wb}$$

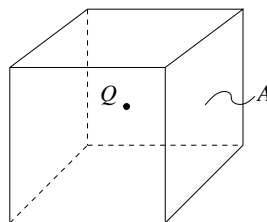
5. Feladat. Mélyen a földbe helyezett, $r = 10 \text{ cm}$ sugarú fémgömbbe $I = 600 \text{ A}$ áramot vezetünk. Mekkora a fémgömb potenciálja? ($\sigma_f = 0.2 \frac{\text{S}}{\text{m}}$)



Megoldás. A stacionárius térbeli áramlásra vonatkozó összefüggés szerint a fémgömb potenciálja:

$$U = \frac{I}{4\pi \cdot \sigma_f} \cdot \frac{1}{r} = 2387.3 \text{ V}$$

6. Feladat. Egy 1 m élhosszúságú kocka középpontjába $Q = 2 \text{ nC}$ nagyságú ponttöltést helyezünk. Határozzuk meg az eltölési vektornak a kocka egy lapjára vett integrálját!



Megoldás. A IV. Maxwell-egyenlet integrális alakja szerint:

$$\int_A D \, dA = \int_V \rho \, dV$$

A felületnek válasszuk a kocka teljes felszínét, a térfogatnak a kocka belsejét. A jobb oldali térfogati integrál értéke

$$\int_V \rho \, dV = Q$$

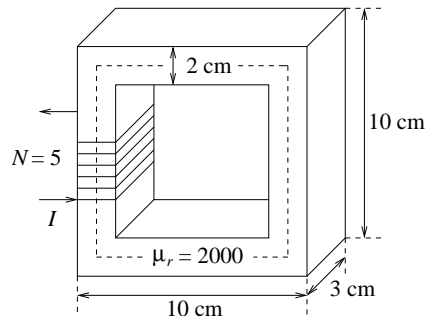
tehát a kocka teljes felületére

$$\int_A D \, dA = Q$$

Az elrendezés szimmetriája miatt az eltolásvektor felületi integrálja a kocka minden lapjára egyforma értéket ad, így a kocka egy lapjára

$$\int_{A/6} D \, dA = \frac{Q}{6} = 0.333 \frac{\text{nC}}{\text{m}^2}$$

7. Feladat. Határozza meg az indukció értékét a vasban az alábbi elrendezés szerint, ha $I = 5 \text{ A}$! (A vasmag keresztmetszete állandó.)



Megoldás. A vasmag középvonala az ábra alapján $4 \cdot 8 \text{ cm}$. Így a gerjesztési törvény szerint

$$N \cdot I = 0.32 \cdot H$$

ahonnan

$$H = \frac{N \cdot I}{0.32}$$

a vasban fellépő mágneses indukció pedig

$$B = \mu_0 \cdot \mu_r \cdot H = \mu_0 \cdot \mu_r \cdot \frac{N \cdot I}{0.32} = 0.196 \text{ T}$$

8. Feladat. Határozza meg az energiasűrűséget levegőben, ha $E = 500 \text{ V/cm}$, $H = 1000 \text{ A/m}$.

Megoldás. Az elektromágneses tér energiasűrűségének kifejezése

$$w = \frac{1}{2} (\epsilon \cdot E^2 + \mu \cdot H^2)$$

Mivel a közeg levegő, $\epsilon = \epsilon_0$ és $\mu = \mu_0$. Behelyettesítve:

$$w = \frac{1}{2} (\epsilon_0 \cdot 50000^2 + \mu_0 \cdot 1000^2) = 0.64 \frac{\text{J}}{\text{m}^3}$$

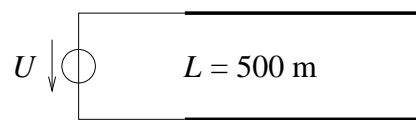
9. Feladat. Egy ideális légvezeték $Z_2 = 120 \Omega$ ellenállással zárunk le. A mért állóhullámarány: $\sigma = 1$. Mekkora a távvezeték hullámimpedanciája?

Megoldás. Az állóhullámarány és a reflexiótényező kapcsolata:

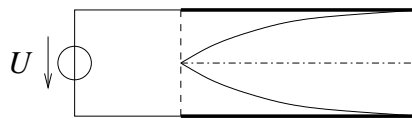
$$\sigma = \frac{1 + |r|}{1 - |r|}$$

Ismerve az állóhullámarányt, meg tudjuk határozni a reflexiótényezőt. Esetünkben $r = 0$ adódik. Ez egyben azt is jelenti, hogy a távvezeték a hullámimpedanciájával van lezárva, ellenkező esetben a reflexiótényező 0-tól különböző lenne (a távvezeték végén reflexió lépne fel). Az előzőek alapján a távvezeték hullámimpedanciája $Z_0 = Z_2 = 120 \Omega$.

10. Feladat. Mekkora az ábrán látható üresen járó légvezeték legkisebb rezonáns frekvenciája?



Megoldás. Az üresen járó (végtelen impedanciával lezárt) távvezeték forrás felőli végén az áramnak duzzadóhelye, a feszültségnek csomópontja van. A szakadás felőli végén a feszültségnek van duzzadóhelye és az áramnak csomópontja (hiszen a szakadáson keresztül nem folyhat áram, így az áram időtől függetlenül nulla a távvezeték végén). A feszültségeloszlás a távvezeték hosszában:



A legkisebb rezonáns frekvenciához tartozó maximális hullámhossz tehát a távvezeték hosszának negyede:

$$L = \frac{\Lambda_{max}}{4}$$

ahonnan

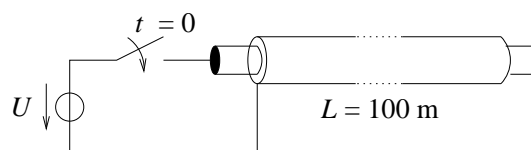
$$\Lambda_{max} = 2000 \text{ m}$$

A legkisebb rezonáns frekvencia:

$$f_{min} = \frac{c}{\Lambda_{max}} = 150 \text{ kHz}$$

A távvezetékét egyéb adat hiányában ideálisnak tételeztük fel, így terjedési sebességként a fény vákuumbeli sebességével számoltunk.

11. Feladat. Üresen járó koaxiális kábel bemenetére a $t = 0$ pillanatban $U = 1 \text{ kV}$ egyenfeszültséget kapcsolunk. Mekkora lesz a kábelvonal közepén a köpeny és az ér között mérhető feszültség $t = 2 \mu\text{s}$ idő múlva? A szigetelésre: $\epsilon_r = 9$, $\mu_r = 1$.



Megoldás. A távvezeték végén a feszültség hullámra vonatkozó reflexiótényező a Z lezáró impedanciával

$$r = \frac{Z - Z_0}{Z + Z_0}$$

alakban fejezhető ki, ahol Z_0 a távvezeték hullámimpedanciája. A forrás felől a lezárás impedanciája 0Ω (a forrást deaktiválva), a reflexiótényező így $r_1 = -1$. A szakadásnál nyilván $\infty \Omega$ az impedancia, így a reflexiótényező itt $r_2 = 1$.

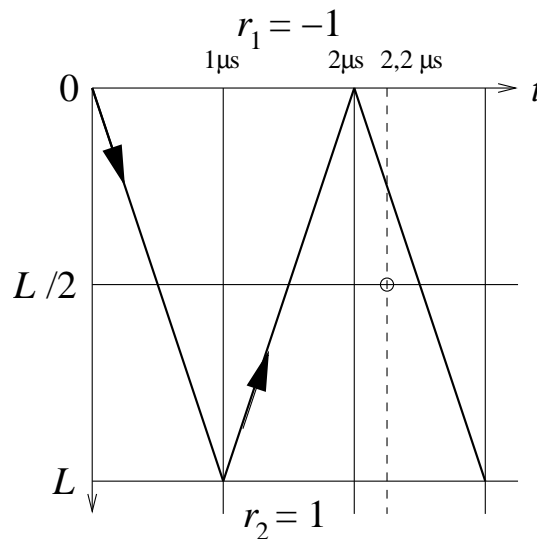
A feszültség hullámok terjedésének szemléltetéséhez készítünk egy menetdiagramot, ehhez azonban ismernünk kell a futásidőt. A távvezetéken a feszültség- és áramhullámok terjedési sebessége

$$v = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_r}}$$

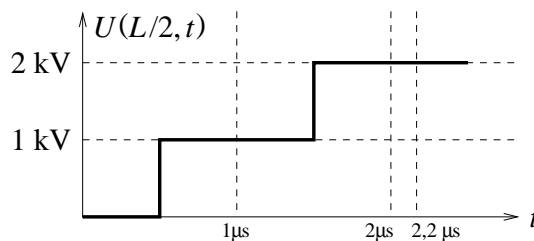
amelynek felhasználásával a futásidő

$$\tau = \frac{L}{v} = \frac{L}{c} \cdot \sqrt{\epsilon_r} = 1 \mu s$$

Most már megszerkeszthetjük a menetdiagramot, amit a következő ábra szemléltet:

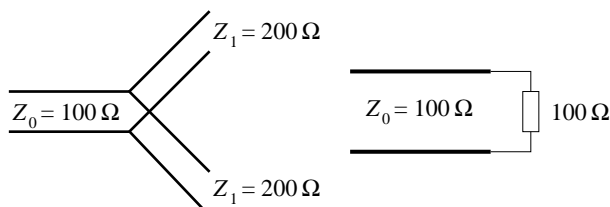


A kérdéses időpontig egy visszaverődés történik a szakadással lezárt végről; a forrás oldaláról visszavert hullám már csak a vizsgált időpont után éri el a távvezeték közepét. A menetdiagramról leolvasható, hogy mi a feszültség időfüggvénye a távvezeték hosszának a felénél:



A kérdéses időpontban a távvezeték felénél $U = 2 \text{ kV}$ a feszültség.

12. Feladat. Egy 10 km hosszú, $Z_0 = 100 \Omega$ hullámellenállású távvezetékre a $t = 0$ időpillanatban 400 kV egyenfeszültséget kapcsolunk. Adja meg a vezeték áramának időfüggvényét a betáplálástól mért 6 km távolságban, ha a távvezeték terhelése két párhuzamosan kapcsolt $Z_1 = 200 \Omega$ hullámellenállású távvezeték.



Megoldás. Ideális távvezetésekről lévén szó, a bekapcsolási tranziens fénysebességgel terjed a vezeték mentén. Amikor a 100Ω -os távvezetéken végigér a forrásból induló feszültség-hullám, a vezeték csatlakozási pontjánál járva a hullám „nem látja”, hogy a további távvezetékek milyen hosszúak és mivel vannak lezárva. A feszültség-hullám a 200Ω -os távvezetéseknél látja, amelyek egymással párhuzamosan kapcsolódva éppen 100Ω -mal, tehát a forráshoz csatlakozó távvezeték hullámellenállásával zárják le azt (a jobb oldali ábra szerint). Így a távvezetékek csatlakozási pontjánál nem keletkezik a forrás irányába visszavert hullám.

Ezen megfontolások alapján (az előző feladat megoldásánál közölt gondolatmenethez hasonlóan):

$$i(6 \text{ km}, t) = \frac{400 \text{ kV}}{100 \Omega} \cdot \varepsilon \left(t - \frac{6 \text{ km}}{c} \right) \text{ A} = 4 \cdot \varepsilon(t - 20 \mu\text{s}) \text{ kA}$$

13. Feladat. Egy távvezetéken üresjárásakor $Z_1 = -j25 \Omega$, rövidzárásakor $Z_2 = j100 \Omega$ bemeneti impedanciát mértek. Mekkora a távvezeték hullámimpedanciája?

Megoldás. A Z_0 hullámimpedanciájú távvezeték bemeneti impedanciája

$$Z_{be} = Z_0 \cdot \frac{Z_2 + jZ_0 \cdot \tan \beta l}{Z_0 + jZ_2 \cdot \tan \beta l}$$

ahol Z_2 a lezárás impedanciája, l a távvezeték hossza, β pedig a távvezetéken terjedő hullámok fázistényezője.

Az üresjárás esetén $Z_2 = \infty$, így

$$-j25 = Z_0 \cdot \frac{\infty + jZ_0 \cdot \tan \beta l}{Z_0 + j\infty \cdot \tan \beta l}$$

amiből

$$-j25 = Z_0 \cdot \frac{1}{j \tan \beta l} \quad (*)$$

A rövidzár esetén $Z_2 = 0$, így

$$j100 = Z_0 \cdot \frac{0 + jZ_0 \cdot \tan \beta l}{Z_0 + j0 \cdot \tan \beta l}$$

amiből

$$j100 = jZ_0 \cdot \tan \beta l \quad (**)$$

A (*) és (**) összefüggések egy kétismeretlenes egyenletrendszer alkotnak Z_0 -ra és $\tan \beta l$ -re. $\tan \beta l$ -t kiküszöbölve kapjuk, hogy $Z_0 = 50 \Omega$.

14. Feladat. Egy távvezetéken üresjárásakor $Z_{sz} = -j30 \Omega$, rövidzárásakor $Z_{rz} = j30 \Omega$ bemeneti impedanciát mértek. Mekkora a távvezeték hullámimpedanciája?

Megoldás. Az előző feladat megoldásával teljesen azonos módon járunk el.

Az üresjárás esetén $Z_2 = \infty$, így

$$Z_{sz} = -j30 = Z_0 \cdot \frac{\infty + jZ_0 \cdot \tan \beta l}{Z_0 + j\infty \cdot \tan \beta l}$$

amiből

$$-j30 \cdot j \tan \beta l = Z_0 \quad (*)$$

A rövidzár esetén $Z_2 = 0$, így

$$Z_{rz} = j30 = Z_0 \cdot \frac{0 + jZ_0 \cdot \tan \beta l}{Z_0 + j0 \cdot \tan \beta l}$$

amiből

$$j30 = jZ_0 \cdot \tan \beta l \quad (**)$$

A (*) és (**) összefüggések egy kétismeretlenes egyenletrendszert alkotnak Z_0 -ra és $\tan \beta l$ -re. $\tan \beta l$ -t kiküszöbölve kapjuk, hogy $Z_0 = 30 \Omega$.

15. Feladat. Levegőben terjedő síkhullám mágneses térerőssége $H = 5 \cdot e^{j(\omega t - \beta z)} \cdot e_x \frac{\text{A}}{\text{m}}$. Határozza meg az elektromos térerősség vektorát, ha a hullám a z -tengely irányában terjed!

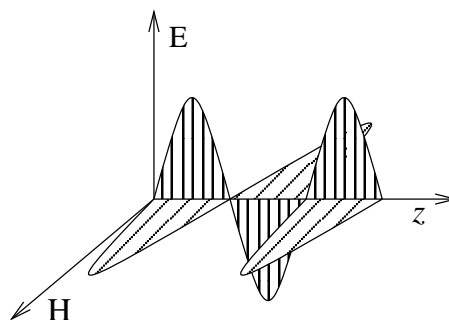
Megoldás. Az elektromos és mágneses térerősség hányadosa a közeg hullámimpedanciájával egyezik meg:

$$\frac{E}{H} = Z_0$$

Esetünkben a közeg levegő, így

$$Z_0 = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}} \approx 120 \cdot \pi \approx 377 \Omega$$

Az elektromos térerősség iránya olyan, hogy az elektromos térerősség vektora, a mágneses térerősség vektora és a terjedési irány (ebben a sorrendben) jobbrándszert alkotnak. Egy ilyen hullámot szemléltet az alábbi ábra:



A mágneses térerősség vektor x irányú, a terjedés z irányú. Ebből következik, hogy az elektromos térerősség vektora esetünkben $-y$ irányú.

Ezek alapján az elektromos térerősség:

$$E = 377 \cdot (-1) \cdot 5 \cdot e^{j(\omega t - \beta z)} \cdot e_y = -1885 \cdot e^{j(\omega t - \beta z)} \cdot e_y \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

16. Feladat. *Levegőben a z -irányban terjedő síkhullám mágneses térerőssége: $H = 5 \cdot [\cos(\omega t) \cdot e_x + \sin(\omega t) \cdot e_y] \mu\text{A/m}$. Határozza meg az elektromos térerősség vektorát!*

Megoldás. A megoldás elvét lásd az előző feladat megoldásánál. Az ott leírtak szerint most a H x -irányú komponenséhez E -nek egy $-y$ irányú komponense, H y -irányú komponenséhez E x -irányú komponense tartozik. Az egyes pároknál fennáll, hogy az amplitúdók aránya a közeg hullámimpedanciája (ami megegyezik az előző megoldásban kiszámolt értékkel).

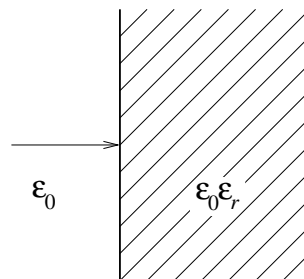
Így az elektromos térerősség vektora a következő alakú (a szögletes zárójelbeli tagok sorrendben megfelelnek a H kifejezésében szereplő megfelelő tagoknak):

$$E = Z_0 \cdot 5 \cdot [\cos(\omega t) \cdot (-e_y) + \sin(\omega t) \cdot e_x] \mu\text{V/m}$$

amit szebb alakba írva:

$$E = 1885 \cdot [\sin(\omega t) \cdot e_x - \cos(\omega t) \cdot e_y] \mu\text{V/m}$$

17. Feladat. *Levegőből érkező síkhullám dielektrikumon $r = -0.5$ visszaverődési tényezővel reflektálódik. Mekkora a dielektrikum törésmutatója?*



Megoldás. Legyen a baloldali közeg (levegő) hullámimpedanciája Z_{01} , a jobboldali közegé Z_{02} . A balról jobbra terjedő hullám a határfelületen

$$r = \frac{Z_{02} - Z_{01}}{Z_{02} + Z_{01}}$$

visszaverődési tényezővel reflektálódik. A reflexiós tényező ismert, így az előző összefüggésbe r -et behelyettesítve és átrendezve:

$$Z_{02} = \frac{1}{3} \cdot Z_{01}$$

Felhasználva, hogy a levegő hullámimpedanciája

$$Z_{01} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}}$$

a jobboldali, ϵ_r relatív permittivitású közegé pedig

$$Z_{02} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0 \cdot \epsilon_r}}$$

a hullámimpedanciák arányára vonatkozó előbbi eredményünk az alábbi formába írható:

$$\frac{Z_{02}}{Z_{01}} = \frac{\sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0 \cdot \epsilon_r}}}{\sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}}} = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_r}} = \frac{1}{3}$$

Mivel a törésmutatót

$$n = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_r}}$$

alakban definiáljuk, az előbb épp ezt kaptuk meg. A jobboldali dielektrikum törésmutatója tehát $n = \frac{1}{3}$.

18. Feladat. Egy közegben $\epsilon_r = 3$, $\mu_r = 1$, $\sigma = 0$. Mekkora itt az $f = 10^6$ Hz frekvenciájú síkhullám terjedési együtthatója?

Megoldás. A síkhullámokra vonatkozó terjedési együttható kifejezése

$$\gamma = \sqrt{j\omega\mu \cdot (\sigma + j\omega\epsilon)}$$

amely esetünkben a következő alakú:

$$\gamma = \sqrt{j2\pi \cdot f \cdot \mu_0 \cdot j2\pi \cdot f \cdot \epsilon_0 \epsilon_r} = j \cdot 2\pi \cdot f \cdot \sqrt{\mu_0 \epsilon_0} \cdot \sqrt{3}$$

A megadott adatokat behelyettesítve $\gamma = j \cdot 0.0363 \frac{1}{\text{m}}$ adódik. Ez tiszta képzetes, a csillapítási tényező tehát 0 (ami onnan is következik, hogy $\sigma = 0$ tehát a közeg ideális szigetelő), a fázistényező pedig $0.0363 \frac{1}{\text{m}}$.

19. Feladat. Egy közegben $\epsilon_r = 3$, $\mu_r = 1$, $\sigma = 0.1$ S/m. Mekkora itt az $f = 10^6$ Hz frekvenciájú síkhullám terjedési együtthatója?

Megoldás. Az előző feladat megoldásával megegyező módon számolva a terjedési együttható:

$$\gamma = \sqrt{j\omega\mu \cdot (\sigma + j\omega\epsilon)} = \sqrt{0.789 \cdot e^{j90^\circ}} = 0.888 \cdot e^{j45^\circ} \frac{1}{\text{m}}$$

20. Feladat. Egy csőtápvonal méretei: $a = 2$ cm, $b = 1.5$ cm. Mekkora a TE_{10} módus határfrekvenciája? ($\epsilon_r = 1$)

Megoldás. A TE_{mn} módus határhullámhossza

$$\lambda_h = \frac{2\sqrt{\epsilon_r}}{\sqrt{\left(\frac{m}{a}\right)^2 + \left(\frac{n}{b}\right)^2}}$$

Behelyettesítve az $m = 1$, $n = 0$, $a = 0.02$ m, $b = 0.015$ m értékeket, a határhullámhosszra $\lambda_h = 4$ cm adódik. A határfrekvencia:

$$f_h = \frac{c}{\lambda_h} = 7.5 \cdot 10^9 \text{ Hz} = 7.5 \text{ GHz}$$

Ne felejtsük el, hogy a csőtápvonalnak alsó határfrekvenciája van, tehát a kiszámolt frekvenciánál *kisebb* frekvenciájú hullámok nem tudnak terjedni a csőben.

21. Feladat. Egy csőtápvonal méretei: $a = 3$ cm, $b = 5$ cm. A kitöltő anyagra: $\epsilon_r = 3.2$. Mekkora a TM_{11} módus határfrekvenciája?

Megoldás. A TM módusok határhullámhosszát a TE módusokra vonatkozó, előző megoldásban felhasznált képlettel azonosan számíthatjuk. A határhullámhosszra így $\lambda_h = 0.092$ m adódik. A határfrekvencia:

$$f_h = \frac{c}{\lambda_h} = 3.26 \text{ GHz}$$

22. Feladat. Mekkora az $a = 2$ cm oldalú négyzet keresztmetszetű csőtápvonalban terjedő hullámnak a csőben mérhető hullámhossza, ha TE_{10} módusban üzemel, és a hullám szabadtéri hullámhossza $\lambda = 8$ cm, az anyag relatív permittivitása pedig $\epsilon_r = 16$?

Megoldás. Tekintsük a csőtápvonalra vonatkozó diszperziós összefüggést:

$$\left(\frac{2\pi}{\lambda}\right)^2 \cdot \epsilon_r - \left(\frac{2\pi}{\Lambda}\right)^2 = \left(\frac{m \cdot \pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n \cdot \pi}{b}\right)^2$$

Az ismert számadatokat behelyettesítve:

$$16 \cdot \left(\frac{2\pi}{0.08}\right)^2 - \left(\frac{2\pi}{\Lambda}\right)^2 = \left(\frac{\pi}{0.02}\right)^2$$

Ebből

$$\frac{2\pi}{\Lambda} = 272.07$$

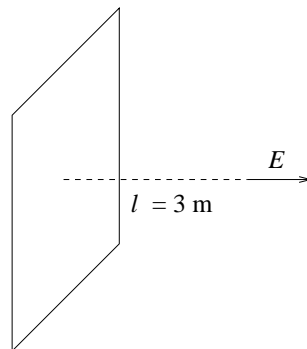
ahonnan

$$\Lambda = 2.3 \text{ cm}$$

23. Feladat. A végtelennek tekinthető ideális vezető sík felületi töltéssűrűsége $\sigma = 10^{-10} \frac{\text{C}}{\text{m}^2}$. Számítsa ki a térerősség nagyságát a síktól 3 m távolságban! ($\epsilon = \epsilon_0$)

Megoldás. Induljunk ki a IV. Maxwell-egyenletből:

$$\int_A D \, dA = \int_V \rho \, dV$$



Képzeltben vegyük körül a síkot egy végtelen zárt felülettel. Tekintsük a sík egységnyi felületű részét (ábra)! A síkot körülvevő képzeletbeli zárt felületből ennek mindkét oldalára egy-egy egységnyi felületű rész jut. Az ezek által „körülzárt” töltés a fémsík egységnyi felületén levő töltés mennyisége, amelynek számértéke éppen a felületi töltéssűrűséggel egyezik meg. Írhatjuk tehát, hogy

$$\epsilon_0 \cdot E \cdot 2 = \sigma$$

ahonnan a térerősség

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = 5.65 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

Figyelemreméltó tény, hogy ez az érték nem függ a fémlaptól mért távolságtól.

24. Feladat. Határozza meg az 1. elektróda potenciálját, ha $Q_1 = 0$, $U_2 = 10 \text{ kV}$, $C_{10} = 2 \text{ nF}$, $C_{20} = 2 \text{ nF}$ és $C_{12} = 10 \text{ nF}$.

Megoldás. Három elektródánk van, az 1-es, a 2-es és a (0-ás indexű) föld. A részkapacitások és az elektródák közötti potenciálkülönbségek segítségével kifejezhető az egyes elektródák töltése. Az 1-es elektróda töltése például a következő alakban számolható:

$$Q_1 = C_{12} \cdot (U_1 - U_2) + C_{10} \cdot U_1$$

Mivel az 1-es elektróda töltése a feladat szerint zérus, az egyenlet a következő alakban írható:

$$0 = C_{12} \cdot U_1 - C_{12} \cdot U_2 + C_{10} \cdot U_1$$

Ebből kifejezve az első elektróda potenciálját (földhöz viszonyított feszültségét):

$$U_1 = \frac{C_{12} \cdot U_2}{C_{12} + C_{10}} = 8.33 \text{ kV}$$

25. Feladat. Két, $r_0 = 1 \text{ cm}$ sugarú, $Q_1 = 3 \text{ nC}$ ill. $Q_2 = -3 \text{ nC}$ töltésű gömbelektróda egymástól $d = 20 \text{ cm}$ távolságra helyezkedik el levegőben. Számítsa ki a töltérendszer elektrosztatikus energiáját!

Megoldás. Az egyes gömbelektródák geometriai középpontjában a potenciált a következő módon számítjuk ki:

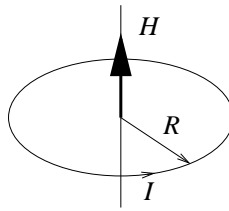
$$\begin{aligned} \phi_1 &= \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r_0} + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{d} = 2561.5 \text{ V} \\ \phi_2 &= \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r_0} + \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{d} = -2561.5 \text{ V} \end{aligned}$$

Az elrendezés elektrosztatikus energiája:

$$W = \frac{1}{2} \cdot (\phi_1 Q_1 + \phi_2 Q_2) = 7684.4 \text{ J}$$

26. Feladat. Mekkora I áram hozza létre az $R = 5 \text{ cm}$ sugarú körvezető középpontjában a $H = 10^3 \frac{\text{A}}{\text{m}}$ mágneses térerősséget?

Megoldás. A körvezető által keltett mágneses teret az ábra szemlélteti.



A gerjesztési törvény szerint

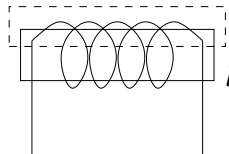
$$H \cdot l = I$$

ahonnan a szükséges áramerősség

$$I = H \cdot 2\pi \cdot R = 314.2 \text{ A}$$

27. Feladat. Egy $N = 50$ menetű szolenoid tekercsben 0.1 A áram folyik. Határozza meg az $\int H \, dl$ vonalintegrál értékét arra a zárt görbére, amely a tekercs tengelye mentén megy át a tekercs belsején, és kívül záródik!

Megoldás. A következő ábrán szaggatott vonal jelöli az integrálási görbét.



Az első Maxwell-egyenlet integrális alakja szerint

$$\oint_l H \, dl = \int_A j \, dA$$

A görbe által kifeszített felületet a vezető N -szer dőfi, így

$$\int_A j \, dA = N \cdot I = 5 \text{ A}$$

amely egyben a feladat megoldását is adja.

28. Feladat. Egy távvezeték paramétereit $f = 800 \text{ Hz}$ frekvencián: $Z_0 = 568 \cdot e^{-j7.5^\circ} \, \Omega$, $\gamma = 17.7 \cdot 10^{-3} \cdot e^{j81.2^\circ} \, \frac{1}{\text{km}}$. Számítsa ki a vezeték 1 km hosszúságú szakaszának induktivitását!

Megoldás. A távvezeték nem ideális, mert Z_0 nem valós. Feltesszük, hogy $R' = 0$. (Hogy miért? Ez egy elég ésszerű feltevés, másrészt enélkül a feladat nemigen oldható meg...) A hullámimpedancia így

$$Z_0 = \sqrt{\frac{j\omega L'}{G' + j\omega C'}}$$

alakban írható, amelynek a valós része

$$\sqrt{\frac{L'}{C'}} = 568 \cdot \cos(-7.5^\circ) = 563.1 \, \Omega$$

vagyis

$$\frac{L'}{C'} = 317126.7 \quad (*)$$

A terjedési tényezőre $R' = 0$ esetén

$$\gamma^2 = j\omega L' \cdot (G' + j\omega C')$$

teljesül, amelynek képzetes része

$$\omega^2 L' C' = 9.473 \cdot 10^{-11}$$

melyből

$$L' C' = 3.749 \cdot 10^{-18} \quad (**)$$

Az (*) és (**) összefüggések szorzatából négyzetgyököt vonva kapjuk, hogy

$$L' = 1.09 \cdot 10^{-6} \frac{\text{H}}{\text{m}} = 1.09 \cdot 10^{-3} \frac{\text{H}}{\text{km}}$$

29. Feladat. Mekkora az $f = 50$ Hz-en üzemelő távvezeték hullámimpedanciája, ha a terjedési együtthatója $\gamma = 0.023 \cdot e^{j85^\circ} \frac{1}{\text{km}}$, soros veszteségi ellenállása $R' = 0.879 \frac{\Omega}{\text{m}}$, hosszegységre eső induktivitása $L' = 15.9 \frac{\text{mH}}{\text{m}}$?

Megoldás. A távvezeték terjedési együtthatója

$$\gamma = \sqrt{(R' + j\omega L')(G' + j\omega C')}$$

hullámimpedanciája

$$Z_0 = \sqrt{\frac{R' + j\omega L'}{G' + j\omega C'}}$$

A $\sqrt{R' + j\omega L'}$ mennyiség kiszámolásához minden adatot (R' , L' , $\omega = 2\pi \cdot f$) ismerünk:

$$\sqrt{R' + j\omega L'} = 2.252 \cdot e^{j40^\circ}$$

Ezután a $\sqrt{G' + j\omega C'}$ mennyiséget is könnyen meghatározhatjuk:

$$\sqrt{G' + j\omega C'} = \frac{\gamma}{\sqrt{R' + j\omega L'}} = 0.0102 \cdot e^{j45^\circ}$$

E két mennyiség hányadosa pedig a keresett hullámimpedanciát adja:

$$Z_0 = \sqrt{\frac{R' + j\omega L'}{G' + j\omega C'}} = \frac{\sqrt{R' + j\omega L'}}{\sqrt{G' + j\omega C'}} = 220.5 \cdot e^{-j5^\circ} \Omega$$

30. Feladat. Egy $Z_0 = 600 \Omega$ hullámellenállású veszteségmentes légvezeték $Z_2 = 300 \Omega$ lezárásán a szinuszos feszültség amplitúdója $U_2 = 120$ V. Számítsa ki a vezeték mentén fellépő legnagyobb és legkisebb feszültség amplitúdó értékét!

Megoldás. A vezeték végén a reflexiótényező

$$r(0) = \frac{Z_2 - Z_0}{Z_2 + Z_0} = \frac{-300}{900} = -0.333$$

Mivel ez valós, a vezeték végén a maximális feszültség lép fel. Tehát $U_{max} = U_2 = 120$ V.

Az állóhullámarány:

$$\sigma = \frac{1 + |r(0)|}{1 - |r(0)|} = \frac{1.333}{0.666} = 2$$

Ez megadja a maximális és minimális feszültségamplitúdó arányát, így $U_{min} = \frac{U_{max}}{\sigma} = 60$ V.

31. Feladat. Egy $l = 10$ cm hosszúságú Hertz-dipólus $f = 100$ MHz frekvencián $P = 100$ W teljesítményt sugároz ki. Mekkora az antenna áramának I_{eff} effektív értéke?

Megoldás. A Hertz-dipólus által kisugárzott teljesítmény

$$P = \frac{1}{2} R_s \cdot I^2 = R_s \cdot I_{eff}^2$$

ahol

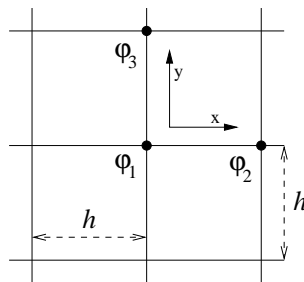
$$R_s = 80 \cdot \pi^2 \cdot \left(\frac{l}{\lambda}\right)^2$$

az antenna sugárzási ellenállása (az a fiktív ellenállás, ami adott nagyságú áram esetén ugyanannyi teljesítményt disszipál, amekkorát az antenna elsugároz).

A hullámhossz $\lambda = \frac{c}{f} = 3$ m, így a sugárzási ellenállás esetünkben $R_s = 0.877 \Omega$. Az adott teljesítmény eléréséhez szükséges áram

$$I_{eff} = \sqrt{\frac{P}{R_s}} = 10.68 \text{ A}$$

32. Feladat. Elektrosztatikus térben a jelölt rácspontok potenciáljai: $\phi_1 = 3$ kV, $\phi_2 = 1$ kV, $\phi_3 = 5$ kV. A rácstávolság: $h = 2$ cm. Határozza meg közelítőleg az elektromos térerősség nagyságát a ϕ_1 potenciálú pontban, és rajzolja be az irányát!

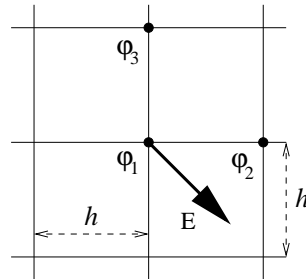


Megoldás. A ϕ_1 és ϕ_2 közötti potenciálkülönbséggel a potenciál x irányú gradiensét, a ϕ_1 és ϕ_3 különbségével az y irányú potenciálgradienst tudjuk becsülni. Az ábrára berajzolt x és y irányok mellett:

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} \approx \frac{\phi_2 - \phi_1}{h}$$

$$\frac{\partial \phi}{\partial y} \approx \frac{\phi_3 - \phi_1}{h}$$

Az elektromos térerősség $E = -\text{grad } \phi$ szerint adódik: $E_x = -\frac{\partial \phi}{\partial x}$, $E_y = -\frac{\partial \phi}{\partial y}$. Mindezek alapján a térerősség nagysága $E = \sqrt{2} = 1.41 \frac{\text{kV}}{\text{cm}}$, irányát az alábbi ábra mutatja:



33. Feladat. Mekkora a mélyen a földbe helyezett, $r_0 = 10 \text{ cm}$ sugarú fémgömb R_f földelési ellenállása? (A föld vezetőképessége: $\sigma_f = 0.015 \frac{\text{S}}{\text{m}}$.)

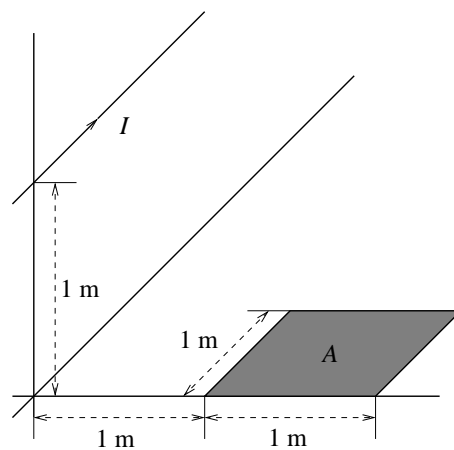
Megoldás. A stacionárius térbeli áramlásra vonatkozó összefüggés szerint:

$$\phi = R_f \cdot I = \frac{I}{4\pi \cdot \sigma_f \cdot r_0}$$

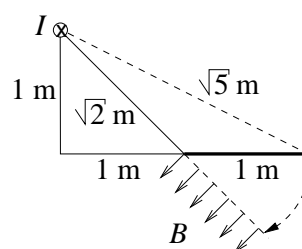
Ebből a földelési ellenállás:

$$R_f = \frac{1}{4\pi \cdot \sigma_f \cdot r_0} = 53.1 \Omega$$

34. Feladat. Mekkora az ábra szerint az $I = 300 \text{ A}$ vonaláram közelében elhelyezkedő 1 m oldalú, négyzet alakú A felület fluxusa?



Megoldás. A következő metszeti rajz mutatja a geometriai viszonyokat:



A vastagított vonal az A felület vetülete. Ennek a fluxusa nem változik, ha az ábra szerint ezt a felületet az I áram irányával párhuzamos éle mentén elfordítjuk úgy, hogy az sugárirányú legyen. (Az új, szaggatott vonallal rajzolt helyzetben berajzoltuk a B -vektorokat.)

A mágneses indukció nagysága az I áramtól r távolságra

$$B = \frac{\mu_0 \cdot I}{2\pi} \cdot \frac{1}{r}$$

amelynek felületi integráljaként kapjuk a felület fluxusát:

$$\phi = \int_A B \, dA$$

Elemi felületnek az 1 m hosszú, I -vel párhuzamos vonalat választva látható, hogy az I -től való távolság szerint $\sqrt{2}$ -től $\sqrt{5}$ -ig kell az integrálást elvégezni:

$$\phi = \frac{\mu_0 \cdot I}{2\pi} \cdot \int_{\sqrt{2}}^{\sqrt{5}} \frac{1}{r} \, dr = \frac{\mu_0 \cdot I}{2\pi} \cdot [\ln r]_{\sqrt{2}}^{\sqrt{5}} = 2.75 \cdot 10^{-5} \text{ Wb}$$

35. Feladat. Egy 250 m hosszú, a végén hullámellenállással lezárt, $Z_0 = 60 \, \Omega$ hullámellenállású ideális légvezeték bemenetére a $t = 0$ pillanatban 120 V egyenfeszültséget kapcsolunk. Adja meg az áram időfüggvényét a bemenettől 50 m távolságra!

Megoldás. Mivel a távvezeték a hullámimpedanciájával van lezárva, a végén nem lép fel reflexió, amiből az is következik, hogy a feszültség- és áramhullámok csak egy irányban, a feszültségforrástól a lezáró ellenállás irányába terjednek. Ezek továbbá egymással fázisban vannak, amplitúdójuk hányadosa minden időpillanatban és a vezeték mentén mindenhol a hullámellenállás.

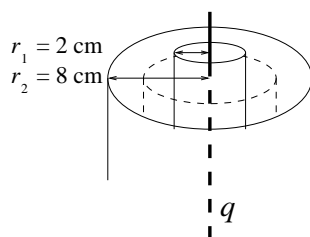
A vezeték ideális, tehát a feszültség- és áramhullámok vezetékmenti terjedési sebessége megegyezik a fény vákuumbeli sebességével. A feszültség bekapcsolásakor egy 120 V nagyságú feszültség-hullám indul el a távvezeték forrás felőli végétől. Amikor eléri a vezeték végét, a feszültség a vezeték mentén mindenhol 120 V, és mivel a lezáráson reflexió nem lép fel, ez az állapot a továbbiakban fennmarad. Az ehhez tartozó áram $i = \frac{120}{60} = 2 \text{ A}$.

A forrástól 50 m távolságra lévő pontba a $t = 0$ pillanatban induló hullám a $t = \frac{50 \text{ m}}{c} = 0.166 \, \mu\text{s}$ pillanatban érkezik. Ez alapján az áram időfüggvénye a kérdéses pontban:

$$i(50 \text{ m}, t) = 2 \cdot \varepsilon(t - 0.166 \, \mu\text{s}) \text{ A}$$

36. Feladat. Végtelen hosszú hengerkondenzátor külső elektródájának az átmérője 16 cm, a belső elektróda átmérője 4 cm. A belső vezető potenciálja 1 kV, ha a két vezető közötti 8 cm átmérőjű hengerfelületet választjuk 0 potenciálúnak. Mekkora a két vezető közötti feszültség?

Megoldás.



Egyéb információ hiányában a megoldás során a kondenzátor dielektrikumára az $\varepsilon = \varepsilon_0$ feltételezéssel élünk.

A feladatot a helyettesítő töltések elvének felhasználásával oldjuk meg. Keresünk egy olyan töltéselrendezést, amelynek elektrosztatikus terében van végtelen hosszú, ekvipotenciális hengerfelület. Ilyen töltéselrendezés a végtelen hosszú vonaltöltés.

A q vonalmenti töltéssűrűségű végtelen hosszú vonaltöltéstől r távolságban a potenciál:

$$\phi(r) = \frac{q}{2\pi\varepsilon_0} \cdot \ln \frac{1}{r}$$

A feladat szerint:

$$\phi(0.02 \text{ m}) = 1 \text{ kV}$$

$$\phi(0.04 \text{ m}) = 0 \text{ V}$$

A potenciál kifejezését felhasználva:

$$\frac{q}{2\pi\varepsilon_0} \cdot \ln \frac{1}{0.02} = 1 \text{ kV}$$

$$\frac{q}{2\pi\varepsilon_0} \cdot \ln \frac{1}{0.04} = 0 \text{ V}$$

Az első egyenletből kivonjuk a másodikat:

$$\frac{q}{2\pi\varepsilon_0} \cdot \ln \frac{0.04}{0.02} = 1 \text{ kV}$$

Ebből kifejezzük a vonaltöltés vonalmenti töltéssűrűségét:

$$q = \frac{2\pi\varepsilon_0 \cdot 1000}{\ln \frac{0.04}{0.02}} = 8.03 \cdot 10^{-8} \frac{\text{C}}{\text{m}}$$

Ekkora vonalmenti töltéssűrűség hoz létre olyan elektrosztatikus teret, amely teljesíti a feladatban foglalt potenciálviszonyokat. A teret ezután úgy tekinthetjük, mintha ez a q vonaltöltés hozná azt létre (ez persze csak a fegyverzetek közötti hengeres térrészben igaz, de ezen kívül úgysem érdekel minket a tér).

A két elektróda közötti feszültség:

$$U = \phi(0.02 \text{ m}) - \phi(0.08 \text{ m}) = \frac{q}{2\pi\varepsilon_0} \cdot \ln \frac{0.08}{0.02}$$

amelyre q előbb kiszámolt értékét behelyettesítve $U = 2001 \text{ V}$ adódik.

37. Feladat. Légszigetelésű kör alakú síkkondenzátor lemezei $A = 100 \text{ cm}^2$ felületűek, egymástól $d = 10 \text{ mm}$ távolságra vannak. Mekkora a közöttük lévő tér energiája, ha a közöttük lévő feszültség $U = 1 \text{ kV}$?

Megoldás. Mivel a kondenzátor dielektrikumja levegő, $\varepsilon = \varepsilon_0$. A kondenzátor kapacitása:

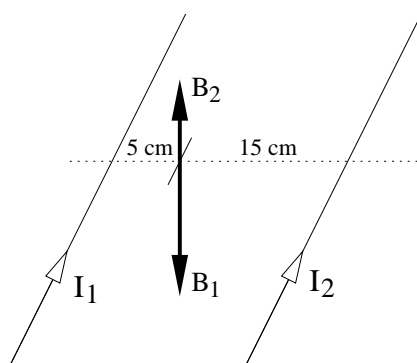
$$C = \varepsilon_0 \cdot \frac{A}{d}$$

A kondenzátorban tárolt elektrosztatikus energia:

$$W = \frac{1}{2} \cdot C \cdot U^2 = \frac{1}{2} \cdot \varepsilon_0 \frac{A}{d} \cdot U^2 = 4.427 \mu\text{J}$$

38. Feladat. Két végtelen hosszú párhuzamos vezető egymástól $d = 20$ cm távolságra helyezkedik el. A vezetőkben azonos irányban folyó áramok $I_1 = 10$ A illetve $I_2 = 15$ A. Mekkora a mágneses indukció értéke a két vezeték között az 1. vezetőtől 5 cm távolságban, ha a teret kitöltő közegre $\mu_r = 10$?

Megoldás. A vezetők mágneses terét a megadott távolságban a következő ábra szemlélteti:



A mágneses indukcióvektorok nagysága:

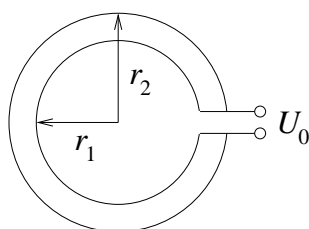
$$B_1 = \mu_0 \mu_r \cdot \frac{I_1}{2\pi \cdot 0.05} = 3.99 \cdot 10^{-4} \text{ T}$$

$$B_2 = \mu_0 \mu_r \cdot \frac{I_2}{2\pi \cdot 0.15} = 1.99 \cdot 10^{-4} \text{ T}$$

Mivel $B_1 > B_2$, az eredő mágneses indukció B_1 irányába mutat, nagysága pedig

$$B = B_1 - B_2 = 2 \cdot 10^{-4} \text{ T}$$

39. Feladat. Mekkora az ellenállása annak a körgyűrűnek, amelynek a belső sugara r_1 , külső sugara r_2 , a papírra merőleges vastagsága m , fajlagos vezetése σ , a vezetőre kapcsolt feszültség U_0 . A rákapcsolásnál a légrés mérete elhanyagolható.



Megoldásunk akkor ad jó eredményt, ha a körgyűrű vastagsága elhanyagolható a területéhez képest. Ebben az esetben az ellenállást számolhatjuk úgy, mintha egy olyan hasábbal lenne dolgunk, amelynek hossza a gyűrű középvonalának $2\pi \cdot \frac{r_1+r_2}{2}$ kerülete, keresztirányú méretei pedig m és $r_2 - r_1$.

Az ellenállás kifejezése ilyen feltételek mellett:

$$R = \frac{2\pi \cdot \frac{r_1+r_2}{2}}{\sigma \cdot (r_2 - r_1) \cdot m} = \frac{\pi}{\sigma \cdot m} \cdot \frac{r_2 + r_1}{r_2 - r_1}$$

És hogy miért szerepel a feladatban U_0 ? Ezt csak az *evt* tudja...

40. Feladat. *Kör keresztmetszetű vezetőben folyó áram amplitúdója I_m . Mekkora a vezetékben fellépő legnagyobb áramsűrűség, ha a vezető R sugara sokkal nagyobb, mint az áram frekvenciájához tartozó behatolási mélység?*

Megoldás. Az erős áramkiszorítás esetével állunk szemben. Ekkor a δ behatolási mélységre $\delta \ll R$ teljesül, ami azt jelenti, hogy gyakorlatilag csak a vezető felszínének környezetében folyik áram. Az áramsűrűség a felülettől mért mélység függvényében $J(x) = J(0) \cdot e^{-\frac{x}{\delta}}$ szerint exponenciálisan csökken. A δ behatolási mélység azt a mélységet jelenti, ahol a felszíni $J(0)$ áramsűrűség e -ed részére csökken: $J(\delta) = J(0) \cdot \frac{1}{e}$.

A gyakorlatban az erős áramkiszorítás esetét úgy számolhatjuk, mintha a vezető felületétől mért δ behatolási mélységig egyenletesen $J(\delta)$ lenne az áramsűrűség, ezen belül pedig egyáltalán nem folyna áram. Ekkor a vezető keresztmetszetének külsejében az áramsűrűség a

$$J_m = \frac{I_m}{2\pi \cdot R \cdot \delta}$$

összefüggéssel becsülhető. A valóságban a vezető felszínén fellépő maximális $J(0)$ áramsűrűséget akkor tudnánk meghatározni, ha számszerűen ismernénk a δ behatolási mélységet: $J(0) = e \cdot J(\delta)$ szerint számolhatnánk a megoldást.