

Fizika 2. (régi) Feladatok  
Magyar nyelvű tananyagokhoz

Sólyom. A.

2014.09.06

# Tartalomjegyzék

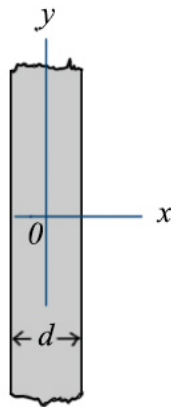
<b>1. Gyakorlat 2</b>	<b>2</b>
1.1. 25B-7	2
1.2. 25B-12	4
1.3. 25C-18	4
1.4. 26B-9	6
1.5. 26B-12	6
1.6. 27A-12	8
1.7. 27B-20	8
1.8. 27C-36	9

# 1. fejezet

## Gyakorlat 2

### 1.1. 25B-7

Egy  $d$  vastagságú lemezben egyenletes  $\rho$  térfogatmenti töltés van. A lemez a  $\pm y$  és  $\pm z$  irányokban gyakorlatilag végtelen (1.1 ábra); az  $x$  tengely zéruspontját úgy választottuk meg, hogy az a lemez  $d$  szélességének a felénél legyen. Számítsuk ki az elektromos térerősség nagyságát  $x$  pozitív értékeire az a)  $0 < x < d/2$ ; b)  $x > d/2$  esetekre.



1.1. ábra. A 25B-7 feladathoz

#### Megoldás:

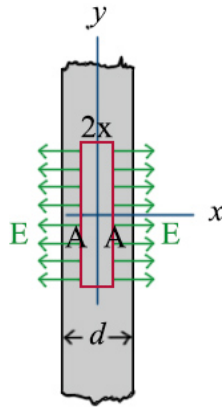
Az elektrosztatikus térerősség forrásai a töltések, ezért: 1) a szimmetria miatt a térerősségnek csak  $x$  komponense van, 2) pozitív töltéssűrűség esetén pozitív  $x$ -ekre pozitív, negatív  $x$ -ekre negatív irányú, emiatt 3) a lemez szélességének felező síkjában nulla.

A Gauss törvény szerint

$\varepsilon_0 E$  fluxusa egy zárt  $A$  felületre = Az összes töltés a felületen belüli térfogatban

$$\int_A \varepsilon_0 \mathbf{E} d\mathbf{A} = \int_{V(A)} \rho dV \quad (1.1)$$

Vegyünk fel a lemez belsejében egy olyan,  $2x$  magasságú hengerszerű testet, pl. egyenes hasábot, amelynek két egymással és a lemez felületével párhuzamos  $A$  nagyságú felülete van és amely magasságát a lemez középpárhuzamos síkja felezi (ld. 1.1 ábra.) Erre



felírva a (1.1) Gauss törvényt és felhasználva, hogy a lemez belsejében  $\rho$  állandó, illetve  $\mathbf{E}$  a hasáb mindkét  $A$  felületére merőleges és kifelé mutat, továbbá, hogy a hasáb oldallapjaival/palástjával  $\mathbf{E}$  párhuzamos, tehát azokra fluxusa 0:

$$\begin{aligned} \varepsilon_0 E 2 A &= \rho \cdot A 2 x \\ E &= \frac{\rho}{\varepsilon_0} x \quad |x| \leq \frac{d}{2} \end{aligned} \quad (1.2)$$

A lemezen kívül ( $|x| > d/2$ ) a térerősség állandó<sup>1</sup> és értéke (1.2) maximuma, azaz

$$E = \frac{\rho d}{2 \varepsilon_0} \quad (1.3)$$

Vegyük észre, hogy a lemezen kívül a tér pontosan ugyanolyan, mint egy végtelen  $\sigma$  töltéssűrűségű 2D lemez esetén, mivel  $\sigma = \rho d$ .

<sup>1</sup>Ez szimmetria okokból is következik.

## 1.2. 25B-12

Egy nagyon hosszú,  $R$  sugarú fémrúdon  $\sigma$  egyenletes felületmenti töltéssűrűség van. a) Elhanyagolva a rúd végeinek hatását, számítsuk ki az  $\mathbf{E}$  térerősséget a henger felszínétől  $R$  távolságban. b) Számítsuk ki azt a  $v$  sebességet, amellyel egy elektron a rúd körül  $R$  távolságban stacionárius körpályán mozog.

### Megoldás:

a) Az, hogy a fémrúd nagyon hosszú azt jelenti, hogy (első közelítésben) végtelennek tekinthetjük. Szimmetria okokból a térerősség merőleges kell legyen az egyenletesen feltöltött henger felületére, ezért nagysága csak a távolságtól függ. A Gauss törvény használatához egy, a fémrúddal koaxiális henger alakú,  $r$  sugarú és  $l$  hosszúságú felületet vegyünk fel. Mivel a térerősség ennek a hengernek a palástjára mindenütt merőleges és állandó nagyságú a határoló körök síkjával pedig párhuzamos, erre a teljes zárt felületre vett fluxus megegyezik az  $r$  sugarú hengerpalástra vett fluxussal. Az ezen a felületen belüli összes töltés pedig a  $\sigma$  töltéssűrűség és a fémrúd  $l$  hosszúságú szakasza felületének szorzata. A Gauss törvény szerint tehát a térerősség a vezetőkön kívül

$$\begin{aligned}\varepsilon_0 2 r \pi l E &= 2 R \pi l \sigma \\ E(r) &= \frac{R \sigma}{\varepsilon_0 r}\end{aligned}\tag{1.4}$$

Innen a térerősség a fémrúdtól  $R$  távolságban ( $r = 2 R$ )

$$E(R) = \frac{\sigma}{2 \varepsilon_0}$$

b) Ha egy elektron kering ezen az  $r = 2 R$  sugarú körpályán, akkor

$$-e E = -\frac{m_e v^2}{r} \quad \rightarrow \quad v = \sqrt{\frac{2 e E R}{m_e}} = \sqrt{\frac{e \sigma R}{\varepsilon_0 m_e}}\tag{1.5}$$

## 1.3. 25C-18

Egy  $R$  sugarú gömbben az  $\mathbf{E}$  elektromos térerősség kifelé mutat, és értéke mindenütt konstans,  $E_0$ . Így,  $E = E_0 \hat{\mathbf{r}}$ , ahol  $\hat{\mathbf{r}}$  a kifelé mutató sugárirányú egységvektor. a) Felhasználva Gauss törvényét vezessük le hogy hogyan függ a  $\rho(r)$  térfogatmenti töltéssűrűség az  $r$  sugártól. (Útmutatás: az integrálszámítás alaptétele szerint ha  $g(x) = \int_0^x f(t) dt$ , akkor  $\frac{dg}{dx} = f(x)$ )

b) A gömb középpontjával kapcsolatban milyen nehézség adódik?

### Megoldás:

Legyen a gömbben a töltéssűrűség  $\rho$ . Mivel  $\mathbf{E}$   $\mathbf{r}$  irányú a tér gömszimmetrikus, ezért  $\rho$  csak a távolságtól függ, az iránytól nem.  $\rho = \rho(r)$ . A (1.1) Gauss törvény alkalmazásához

vegyünk fel egy  $r$  sugarú koncentrikus  $A$  gömbfelületet. Erre a felületre  $\mathbf{E}$  mindenhol merőleges, így a Gauss törvény szerint

$$\varepsilon_o E(r) 4 \pi r^2 = \int_{V(r')} \rho(r) dV' \quad (1.6)$$

A jobboldal integrál kiszámításához vegyük figyelembe, hogy  $\rho = \rho(r)$  csak  $r$  nagyságától függ, ezért a térfogatra való integrálást elvégezhetjük úgy is, hogy térfogatelemeknek  $r'$  sugarú és  $dr'$  vastagságú gömbhéjakat választunk<sup>2</sup>. Egy ilyen gömbhéj  $dV'$  térfogata  $dV' = 4 \pi r'^2 dr'$ , töltése  $dQ = \rho(r') dV' = 4 \pi \rho r'^2 dr'$ , azaz a Gauss törvény szerint:

$$\begin{aligned} \varepsilon_o E(r) 4 \pi r^2 &= 4 \pi \int_0^r \rho(r') r'^2 dr' \\ \varepsilon_o E_o r^2 &= \int_0^r \rho(r') r'^2 dr' \end{aligned}$$

Az integrálszámítás alaptétele

$$\begin{aligned} \text{ha } g(r) &= \int_0^r f(r') dr' \quad \text{akkor} \\ f(r) &= \frac{dg(r)}{dr} \end{aligned}$$

A mi esetünkben

$$\begin{aligned} f(r) &\equiv \rho(r) r^2 \\ g(r) &\equiv \varepsilon_o E_o r^2 \end{aligned}$$

Tehát

$$\begin{aligned} \rho(r) r^2 &= 2 \varepsilon_o E_o r \\ \rho(r) &= 2 \varepsilon_o E_o \frac{1}{r} \end{aligned} \quad (1.8)$$

---

<sup>2</sup>Vagyis az  $A$  felület által határolt térfogatot felosztjuk koncentrikus,  $dr'$  vastag  $dV'_G = dA' \cdot dr' G(r')$  gömbhéjakra, amelyekben  $\rho$  jó közelítéssel állandó, tehát az integrál ezekre egyszerűen kiszámítható, majd az így kapott függvényt integráljuk 0 és  $R$  között:

$$\begin{aligned} \int_{V(r)} \rho(r') dV' &= \int_0^r \int_{G(r')} \rho(r') dV'_G = \int_0^r \left( \rho(r') \int_{G(r')} dA'_G \right) dr' = \\ &= \int_0^r (\rho(r') 4 \pi r'^2) dr' = 4 \pi \int_0^r \rho(r') r'^2 dr' \end{aligned} \quad (1.7)$$

b) Látható, hogy ha  $r \rightarrow 0$ , akkor  $\rho(r) \rightarrow \infty$

## 1.4. 26B-9

A tér egy tartományában a *volt* egységekben kifejezett  $V$  potenciált a

$$V = \left(3 \left[\frac{V}{m^2}\right]\right)x^2 + \left(0,2 \left[\frac{V}{m}\right]\right)y$$

függvény adja meg, ahol  $x$  és  $y$  méterekben megadott távolságok. Számítsuk ki az  $x = 10$  cm,  $y = 15$  cm koordinátájú helyen levő elektrorra ható erő nagyságát és irányát.

**Megoldás:**

A potenciál és a térerősség közötti kapcsolat

$$\mathbf{E} = -\text{grad}V(\mathbf{r})$$
$$E_x = -\frac{\partial V(x, y, z)}{\partial x}, E_y = -\frac{\partial V(x, y, z)}{\partial y}, E_z = -\frac{\partial V(x, y, z)}{\partial z},$$

Esetünkben  $V(x, y, x) = V(x, y) = Ax^2 + By$

$$E_x = -2Ax, \quad E_y = -B, \quad E_z = 0$$
$$F_x = 2eAx, \quad F_y = eB$$
$$F = e\sqrt{E_x^2 + E_y^2 + E_z^2} = e\sqrt{4A^2x^2 + B^2}$$

Az erő iránya az  $x$  tengellyel  $\alpha$  szöget zár be, ahol  $\text{tg } \alpha = \frac{2Ax}{B}$  Behelyettesítve a számértékeket

$$F_x = 6 \cdot 0,1 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19} = 9,6 \cdot 10^{-20} \text{ N} \quad E_y = 0,2 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19} = 3,2 \cdot 10^{-20} \text{ N}$$
$$F = \sqrt{9,6^2 + 3,2^2} \cdot 10^{-20} = 1,0119 \cdot 10^{-19} \text{ N}$$
$$\text{tg} \cdot \alpha = 0,2/0,6 = 0,33 \quad \Rightarrow \quad \alpha = 18,4^\circ$$

## 1.5. 26B-12

Két egyforma kicsiny fémgömb töltése  $q_1$  illetve  $q_2$ . Egymást 1 m távolságból  $9 \times 10^{-3} \text{ N}$  erővel vonzzák. A gömböket összeérintjük, majd újból egymástól 1 m távolságra helyezzük el. Ekkor úgy találjuk, hogy  $2 \times 10^{-3} \text{ N}$  erővel taszítják egymást. Számítsuk ki a  $q_1$  és  $q_2$  töltéseket.

**Megoldás:**

Összeérintés előtt a gömböknek különböző előjelű töltése volt ezért vonzották egymást. Összeérintés után a töltéseik kiegyenlítődték és mindkettő töltése azonos előjelűvé és  $q = \frac{q_1 + q_2}{2}$  nagyságúvá vált, ezért taszítják egymást<sup>3</sup> Az egyenleteket felírva

$$|F_1| = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{|q_1 q_2|}{r^2} = 9 \cdot 10^9 q_1 q_2 = 9 \cdot 10^{-3} N$$

$$|F_2| = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{r^2} = 9 \cdot 10^9 q^2 = 2 \cdot 10^{-3} N$$

innen, mivel vagy  $q_1$ , vagy  $q_2$  negatív kell legyen

$$\begin{aligned} q_1 \cdot q_2 &= -9 \cdot 10^{-3} / 9 \cdot 10^9 = -10^{-12} C^2 \\ \left(\frac{q_1 + q_2}{2}\right)^2 &= 2 \cdot 10^{-3} / 9 \cdot 10^9 = 2,22 \cdot 10^{-13} C^2 \\ \frac{q_1 + q_2}{2} &= \pm \sqrt{2,22 \cdot 10^{-13}} C \end{aligned} \quad (1.9)$$

$$q_1 + q_2 = \pm 2 \cdot \sqrt{2,22 \cdot 10^{-13}} = \pm 9,4234 \cdot 10^{-7} C \quad (1.10)$$

$$q_2 = -10^{-12} \frac{1}{q_1}$$

$$q_1 - 10^{-12} \frac{1}{q_1} = \pm 9,4234 \cdot 10^{-7} C$$

$$q_1^2 \mp 9,4234 \cdot 10^{-7} \cdot q_1 - 10^{-12} = 0$$

A két egyenletet felírva

$$q_1^2 - 9,4234 \cdot 10^{-7} \cdot q_1 - 10^{-12} = 0 \quad (1.11)$$

$$q_1^2 + 9,4234 \cdot 10^{-7} \cdot q_1 - 10^{-12} = 0 \quad (1.12)$$

Jelöljük a négyzetgyök előjelét felső indexben

$$q_{1,\pm}^+ = \frac{9,4234 \cdot 10^{-7} \pm \sqrt{3,5555 \cdot 10^{-12} + 4 \cdot 10^{-12}}}{2} \quad (1.13)$$

$$= \frac{9,4234 \cdot 10^{-7} \pm 2,7487 \cdot 10^{-6}}{2} \quad (1.14)$$

$$q_{1,\pm}^- = \frac{-9,4234 \cdot 10^{-7} \pm \sqrt{3,5555 \cdot 10^{-12} + 4 \cdot 10^{-12}}}{2} \quad (1.15)$$

$$= \frac{-9,4234 \cdot 10^{-7} \pm 2,7487 \cdot 10^{-6}}{2} \quad (1.16)$$

<sup>3</sup> Ez arra utal, hogy kezdetben nem volt azonos nagyságú a töltésük.



$$q_1^+ = \begin{cases} 1,5767 \cdot 10^{-6} C \\ -6,3425 \cdot 10^{-7} C \end{cases}$$

$$q_2^+ = \begin{cases} -6,3425 \cdot 10^{-7} C \\ 1,5767 \cdot 10^{-6} C \end{cases}$$

$$q_1^- = \begin{cases} -1,5767 \cdot 10^{-6} C \\ 6,3425 \cdot 10^{-7} C \end{cases}$$

$$q_2^- = \begin{cases} 6,3425 \cdot 10^{-7} C \\ -1,5767 \cdot 10^{-6} C \end{cases}$$

Innen látható, hogy elég lett volna a négyzetgyökvonásnál a pozitív előjelet használni amivel megkaptuk volna a az első két megoldást, majd utána felcserélni az előjeleket a második két megoldáshoz. Visszahelyettesítve pl. ez első két megoldást és elhagyva a felső indexet

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 \cdot q_2}{r^2} = 9 \cdot 10^9 \cdot \frac{1,5767 \cdot 10^{-6} \cdot 0,63425 \cdot 10^{-6}}{1} = 9 \cdot 10^{-3} N \quad (1.17)$$

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\left(\frac{q_1+q_2}{2}\right)^2}{r^2} = 9 \cdot 10^9 \cdot \frac{(1,5767 \cdot 10^{-6} + 0,63425 \cdot 10^{-6})^2}{4} = 2,00 \cdot 10^{-3} N \quad (1.18)$$

## 1.6. 27A-12

Becsüljük meg azt a legnagyobb potenciált, amelyre egy 10 cm átmérőjű fémgömböt fel lehet tölteni, anélkül, hogy a térerősség értéke meghaladná a környező száraz levegő dielektromos átütési szilárdságát.

### Megoldás:

A feltöltött R sugarú fémgömb felületén a térerősség és a potenciál pontosan akkora, mintha a teljes töltése a középpontjában lenne:

$$E(R) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^2} \quad (1.19)$$

$$|\Phi(R)| = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} = E(R) \cdot R \quad (1.20)$$

A száraz levegő dielektromos átütési szilárdsága  $E_o = 3 \cdot 10^6 \frac{V}{m}$ . Innen  $|\Phi(R)| = E_o \cdot R = 3 \cdot 10^6 \cdot 0,1 = 3 \cdot 10^5 V$

## 1.7. 27B-20

Egy  $0,1 \mu F$  kapacitású síkkondenzátor lemezei  $0,75 m^2$  területűek, a szigetelő réteg dielektromos állandója 2,5. A kondenzátort 600 V-os feszültségre töltjük fel. a) Számítsuk

ki a lemezek töltését. b) Számítsuk ki a szigetelő réteg felületén indukált töltést. c) Számítsuk ki a szigetelő rétegben az elektromos térerősséget.

**Megoldás:**

A kondenzátor kapacitása

$$C = \frac{Q}{U} = \varepsilon_r \varepsilon_o \frac{A}{d} \quad (1.21)$$

a)  $Q = C U = 0,1 \times 10^{-6} \cdot 600 = 6 \cdot 10^{-5} \text{ C}$

b)  $\sigma_{szabad} = \frac{Q}{A} = \frac{6 \cdot 10^{-5}}{0,75 \text{ m}^2} = 8 \times 10^{-5} \frac{\text{C}}{\text{m}^2}$ , a szigetelő  $A$  felületén indukált töltés:

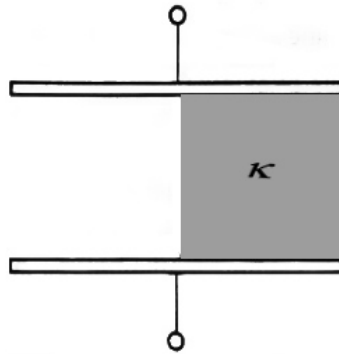
$\sigma = \sigma_{szabad}(1 - \varepsilon_r) = -1,2 \times 10^{-4} \frac{\text{C}}{\text{m}^2}$

c) A Gauss tétel alapján a lemezek közötti térerősség

$$E = \frac{Q}{A \varepsilon \varepsilon_o} = \frac{6 \cdot 10^{-5}}{0,75 \cdot 8,854 \cdot 10^{-12} \cdot 2,5} = 3,614 \cdot 10^6 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

## 1.8. 27C-36

Egy  $\kappa$  dielektromos állandójú szigetelő réteg egy sikkondenzátor lemezei közötti teret az 1.2 ábrán vázolt módon csak félig tölt ki. Adjuk meg, hogy a teljes energia hányadrésze tárolódik a szigetelő rétegben.



1.2. ábra. A 27B-20 feladathoz

**Megoldás:**

Két megoldást is adunk:

1) Ez az elrendezés két párhuzamosan kapcsolt kondenzátornak felel meg. Ezek kapacitásai:

$$C_1 = \varepsilon_o \frac{A}{2d}, \quad C_2 = \kappa \varepsilon_o \frac{A}{2d},$$

ahol  $A$  a kondenzátor lemezeinek felülete és  $d$  a lemezek távolsága. Így

$$C_2 = \kappa C_1$$

A kondenzátorok párhuzamosan vannak kapcsolva ezért a rajtuk levő feszültség ugyanakkora, a bennük tárolt energia pedig

$$\mathcal{E}_1 = \frac{1}{2} C_1 U^2, \text{ ill. } \frac{1}{2} C_2 U^2$$

Az összenergia e két energia összege, ezért a szigetelőt tartalmazó kondenzátor energiájának (a szigetelőben tárolt energiának)  $\gamma$  aránya az összenergiához képest:

$$\gamma = \frac{\frac{1}{2} C_2 U^2}{\frac{1}{2} C_1 U^2 + \frac{1}{2} C_2 U^2} \quad (1.22)$$

$$= \frac{C_2}{C_1 + C_2} = \frac{\kappa}{1 + \kappa} \quad (1.23)$$

2) Az elektrosztatikus térben tárolt energia sűrűségét az

$$w = \frac{1}{2} \kappa \varepsilon_0 E^2$$

képlet adja meg. Az ábra szerinti elrendezésben az elektródák ekvipotenciális felületek, a töltéssűrűség konstans. A térerősség merőleges a kondenzátor lemezeire és párhuzamos a betölt szigetelő hasáb oldalával, ezért az anyagban és a vákuumban ugyanakkora. Tehát az egyes tartományokban az energiasűrűség:

$$w_v = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2$$

$$w_a = \frac{1}{2} \kappa \varepsilon_0 E^2 = \kappa w_v$$

Mivel a kondenzátor lemezek közötti tér fele van anyaggal kitöltve a tárolt energiák aránya megegyezik az energiasűrűségek arányával, tehát

$$\gamma = \frac{w_a}{w_a + w_v} = \frac{\kappa}{1 + \kappa} \quad (1.24)$$