

פתרון עבודה 4 - חוק גאוס

פיזיקה ג2 - 203.1.1431

סתיו 2023

1 שאלה 3203

1. מטען נקודתי:

נניח שהמטען הנקודתי נמצא בראשית ובעל מטען Q . נבנה מעטפת כדורית מסביב הראשית ברדיוס r , כך שלפי חוק גאוס נקבל:

$$\varepsilon_0 \oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \varepsilon_0 \underbrace{4\pi r^2}_{\text{שטח מעטפת כדור}} E_r(r) = Q$$
$$\Rightarrow \vec{E}(\vec{r}) = \frac{Q}{\varepsilon_0 4\pi r^2} \hat{r} = \boxed{\frac{kQ}{r^2} \hat{r}}$$

2. קליפה כדורית:

במקרה זה נחלק את הפתרון לשני תחומים:

(א) בתוך הקליפה: אין מטען ולכן מחוק גאוס נקבל ישירות שהשדה חייב להתאפס.

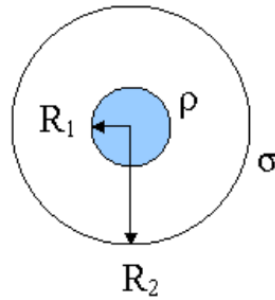
(ב) מחוץ לקליפה: נשתמש שוב במעטפת כדורית מסביב הראשית ברדיוס $r > R$, כך שהיא כן מחילה את המטען ולפי גאוס

נקבל את אותו הפתרון כמו בסעיף 1, כלומר:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{kQ}{r^2} \hat{r}$$

בסה"כ נקבל:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \begin{cases} 0 & , r < R \\ \frac{kQ}{r^2} \hat{r} & , r > R \end{cases}$$



נשים לב שלבעיה יש סימטריה ספרית, לכן יהיה לנו קל להשתמש בחוק גאוס עם מעטפות כדוריות. עבור התחום שבו $r < R_1$ נקבל שצפיפות המטען הינה $\rho(r) = \rho$, ומחוק גאוס בקואורדינטות ספריות נקבל:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 4\pi k \int_0^r \rho(r') r'^2 dr' \underbrace{\int_0^{2\pi} d\phi}_{=2\pi} \underbrace{\int_0^\pi \sin\theta d\theta}_{=2}$$

$$4\pi r^2 E_r = (4\pi)^2 k \rho \int_0^r r'^2 dr' = (4\pi)^2 k \rho \frac{r^3}{3}$$

$$E_r = \frac{4\pi}{3} \rho k \cdot r$$

עבור התחום $R_1 < r < R_2$ נקבל שצפיפות המטען הינה:

$$\rho(r) = \begin{cases} \rho, & r \leq R_1 \\ 0, & R_1 < r < R_2 \end{cases}$$

משמע שנקבל:

$$4\pi r^2 E_r = (4\pi)^2 k \rho \int_0^{R_1} r'^2 dr' = (4\pi)^2 k \rho \frac{R_1^3}{3}$$

$$E_r = \frac{4\pi}{3} k \rho \frac{R_1^3}{r^2}$$

כאשר אם נסמן את המטען הכולל של הכדור ב- $\tilde{Q} = \frac{4\pi}{3} R_1^3 \rho$ נקבל שדה מהצורה של מטען נקודתי.

עבור התחום האחרון, $r > R_2$ נוסיף את הפתרון שקיבלנו עבור קליפה ספרית בסעיף 2 של השאלה הראשונה, רק שנחליף את המטען Q להיות $4\pi R_2^2 \sigma$ כי נתונה לנו צפיפות המטען המשטחית של הקליפה. כלומר נקבל שהשדה החשמלי בתחום זה יהיה:

$$E_r = \underbrace{\frac{4\pi}{3} k \rho \frac{R_1^3}{r^2}}_{\text{שדה של הכדור}} + \underbrace{4\pi k \sigma \frac{R_2^2}{r^2}}_{\text{שדה של הקליפה}} = \frac{4\pi k}{r^2} \left(\frac{R_1^3}{3} \rho + R_2^2 \sigma \right)$$

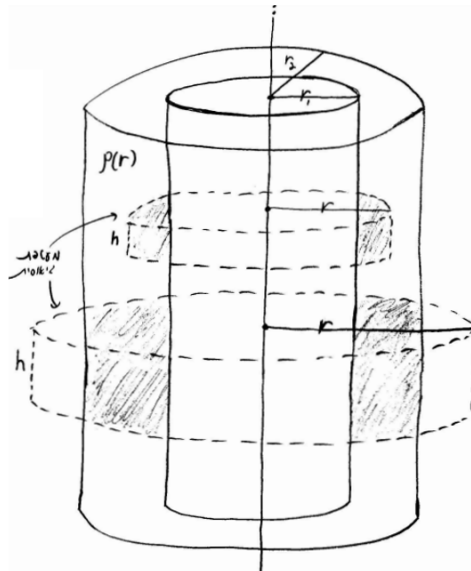
נשים לב שהיחידות מסתדרות לנו, מפני שהיחידות של $[\rho] = C/m^3$ והוא מוכפל ברכיב אורך בשלישית ו- C/m^2 $[\sigma]$ מוכפל ברכיב אורך בריבוע. בסך הכל קיבלנו שהשדה החשמלי הינו:

$$\vec{E}(\vec{r}) = 4\pi k \cdot \hat{r} \cdot \begin{cases} \frac{\rho r}{3}, & r < R_1 \\ \frac{R_1^3}{3r^2} \rho, & R_1 < r < R_2 \\ \frac{1}{r^2} \left(\frac{R_1^3}{3} \rho + R_2^2 \sigma \right), & R_2 < r \end{cases}$$

3 שאלה 3306

נתון גליל אינסופי עם רדיוס פנימי r_1 ורדיוס חיצוני r_2 הטעון בצפיפות מטען נפחית אחידה ρ .

1. כתבו ביטוי למטען הכלוא בתוך מעטפת גלילית דמיונית באורך h וברדיוס r ביחס לציר הסימטריה של הגליל:



$$\rho(r) = \begin{cases} 0, & r < r_1 \\ \rho, & r_1 < r < r_2 \\ 0, & r_2 < r \end{cases}$$

$$Q(r, h) = \int_0^h dz \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^r \rho(r') r' dr' = 2\pi h \cdot \int_0^r \rho(r') r' dr'$$

$$= \pi \rho h \cdot \begin{cases} 0, & r < r_1 \\ (r^2 - r_1^2), & r_1 < r < r_2 \\ (r_2^2 - r_1^2), & r_2 < r \end{cases}$$

2. חשבו את השדה החשמלי בתחומי המרחב השונים באמצעות חוק גאוס:

מסימטריית הבעיה (גליל אינסופי) השדה החשמלי בכל המרחב הוא בהכרח בכיוון הרדיאלי בלבד, כלומר $\vec{E} = E\hat{r}$. כעת לפי חוק גאוס, כאשר המטען הכלוא הוא המטען שחושב בסעיף הראשון ושטח המעטפת הוא $S = 2\pi r \cdot h$ מקבלים:

$$\epsilon_0 \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S} = 2\pi\epsilon_0 r h \cdot E(r) \hat{r} = Q(r)$$

$$\Rightarrow E(r) \hat{r} = \frac{Q(r)}{2\pi\epsilon_0 r h} = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \cdot \begin{cases} 0, & r < r_1 \\ \frac{r^2 - r_1^2}{r}, & r_1 < r < r_2 \\ \frac{r_2^2 - r_1^2}{r}, & r_2 < r \end{cases}$$

3. הראו שאם מניחים כי המערכת מורכבת מגליל מלא עם רדיוס r_2 וצפיפות מטען ρ , אשר בתוכו גליל מלא עם רדיוס r_1 וצפיפות מטען הפוכה בסימן $-\rho$, מתקבל בכל תחומי המרחב שדה חשמלי זהה לחישוב מן הסעיף הקודם: לפי חוק גאוס לגליל אינסופי עם רדיוס R וצפיפות מטען נפחית ρ מקבלים את השדה החשמלי הבא:

$$\vec{E}(r) = E(r) \hat{r} = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \cdot \begin{cases} r & , r < R \\ \frac{R^2}{r} & , R < r \end{cases}$$

כעת במערכת שלנו נוכל לחשב את השדה הכולל כסופרפוזיציה של שני הגלילים:

$$E_1(r) \hat{r} = -\frac{\rho}{2\epsilon_0} \cdot \begin{cases} r & , r < r_1 \\ \frac{r_1^2}{r} & , r_1 < r \end{cases}$$

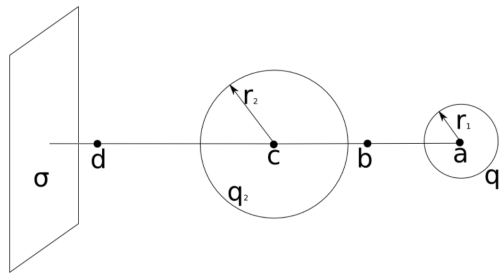
$$E_2(r) \hat{r} = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \cdot \begin{cases} r & , r < r_2 \\ \frac{r_2^2}{r} & , r_2 < r \end{cases}$$

$$\Rightarrow E_{\text{tot}}(r) \hat{r} = E_1(r) + E_2(r) =$$

$$= \frac{\rho}{2\epsilon_0} \cdot \begin{cases} -r + r & , r < r_1 \\ -\frac{r_1^2}{r} + r & , r_1 < r < r_2 \\ -\frac{r_1^2}{r} + \frac{r_2^2}{r} & , r_2 < r \end{cases}$$

$$= \frac{\rho}{2\epsilon_0} \cdot \begin{cases} 0 & , r < r_1 \\ \frac{r^2 - r_1^2}{r} & , r_1 < r < r_2 \\ \frac{r_2^2 - r_1^2}{r} & , r_2 < r \end{cases}$$

*בתרגול 5 ראינו דוגמה דומה עבור משטח אינסופי וחור באמצע.



המערכת מורכבת משלושה דברים שאנחנו מכירים: שתי קליפות ומשטח אינסופי, כאשר אנחנו הולכים להשתמש בעקרון הסופרפוזיציה. נקבע מערכת צירים כך ש- x הולך ימינה. נתחיל מהפשוט ביותר, המשטח האינסופי:

$$\vec{E} = 2\pi k\sigma \hat{x}$$

זוה קבוע בכל חצי המרחב שמימין למשטח. את השדה מהקליפות נחשב בנפרד עבור כל נקודה, כאשר נזכור כי:

$$\vec{E}_{\text{sphere}}(r) = \begin{cases} 0 & , r < R \\ \frac{kq}{r^2} \hat{r} & , r > R \end{cases}$$

1. בנקודה a השדה של הקליפה הימנית מתאפס, ויש רק שדה מהקיר ומהקליפה השמאלית:

$$\vec{E}(a) = \left(2\pi k\sigma + \frac{kq_2}{L^2} \right) \hat{x}$$

2. בנקודה b יש שדות משתי הקליפות ומהקיר (הקליפה הימנית):

$$\vec{E}(b) = 2\pi k\sigma \hat{x} + \frac{kq_1}{(L/2)^2} (-\hat{x}) + \frac{kq_2}{(L/2)^2} \hat{x} = \left[2\pi k\sigma + \frac{4k}{L^2} (q_2 - q_1) \right] \hat{x}$$

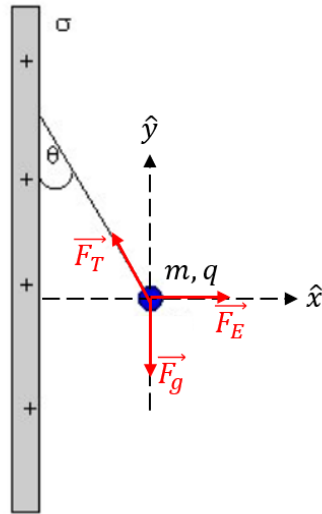
*שימו לב לכיוונים של השדה.

3. בנקודה c אין שדה מהקליפה בה הוא נמצא, אלא רק מהקיר ומהקליפה הימנית:

$$\vec{E}(c) = \left(2\pi k\sigma - \frac{kq_1}{L^2} \right) \hat{x}$$

4. בנקודה d שתי הקליפות מפעילות שדה שמאלה:

$$\vec{E}(d) = 2\pi k\sigma \hat{x} + \frac{kq_1}{L^2} (-\hat{x}) + \frac{kq_2}{(2L)^2} \hat{x} = \left[2\pi k\sigma - \frac{k}{4L^2} (4q_2 + q_1) \right] \hat{x}$$



הכדור נמצא בשיווי משקל, כלומר $\sum \vec{F} = 0$, כאשר הכוחות הפועלים עליו הם:

1. כוח הכובד: $\vec{F}_g = -mg\hat{y}$

2. מתיחות החוט: $\vec{F}_T = T(\cos\theta\hat{y} - \sin\theta\hat{x})$

3. כוח קולון מהלוח הטעון: $\vec{F}_E = q\vec{E} = \frac{q\sigma}{2\epsilon_0}\hat{x}$, כאשר השתמשנו בשדה של לוח אינסופי טעון אחיד $\vec{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}\hat{x}$, כמו שראינו בתרגול 5.

כעת נוכל לכתוב את מאזן הכוחות:

$$F_x = \frac{q\sigma}{2\epsilon_0} - T \sin \theta = 0 \Rightarrow \sigma = \frac{2\epsilon_0}{q} \cdot T \sin \theta$$

$$F_y = T \cos \theta - mg = 0 \Rightarrow T = \frac{mg}{\cos \theta}$$

$$\Rightarrow \sigma = \boxed{\frac{2\epsilon_0 mg}{q} \tan \theta}$$

נציב את הנתונים:

$$m = 1 \text{ [mg]} ; \theta = \frac{\pi}{6} \text{ [rad]} ; q = 2 \cdot 10^{-8} \text{ [C]} ; \epsilon_0 \simeq 8.85 \cdot 10^{-12} \left[\frac{\text{s}^2 \cdot \text{C}^2}{\text{m}^3 \cdot \text{kg}} \right] ; g \simeq 9.8 \left[\frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right]$$

$$\Rightarrow \sigma = \frac{2 \cdot 8.85 \cdot 10^{-12} \left[\frac{\text{s}^2 \cdot \text{C}^2}{\text{m}^3 \cdot \text{kg}} \right] \cdot 10^{-6} \text{ [kg]} \cdot 9.8 \left[\frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right]}{2 \cdot 10^{-8} \text{ [C]}} \tan \left(\frac{\pi}{6} \right) = \boxed{5 \cdot 10^{-9} \left[\frac{\text{C}}{\text{m}^2} \right]}$$