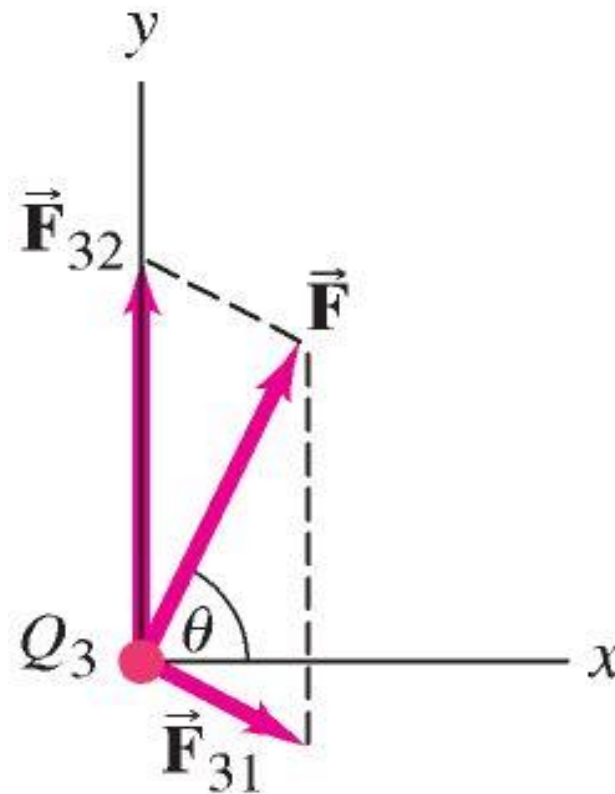


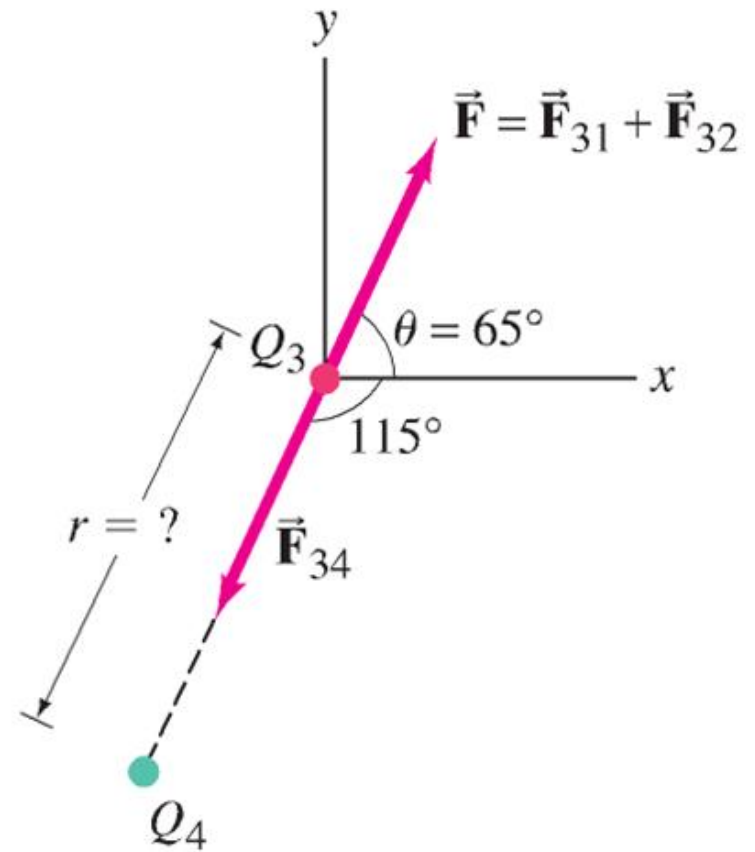
Άσκηση Ι: Μηδενισμός της δύναμης

- ❖ Πού θα πρέπει να τοποθετηθεί ένα τέταρτο φορτίο $Q_4 = -50\mu C$, ώστε η συνισταμένη δύναμη στο Q_3 να είναι μηδενική;



Άσκηση I: Απάντηση

- Σύμφωνα με την αρχή της επαλληλίας, χρειαζόμαστε μία δύναμη με κατεύθυνση ακριβώς αντίθετη αυτής της συνισταμένης \vec{F} εξαιτίας των Q_2 και Q_1 που υπολογίσαμε στην προηγούμενη άσκηση [βλ. Άσκηση III]. Η δύναμη που αναζητούμε θα πρέπει να έχει μέτρο 290N και φορά προς τα αριστερά του Q_3 στο σχήμα της εκφώνησης. Οπότε το Q_4 θα πρέπει να τοποθετηθεί κατά μήκος αυτής της ευθείας, βλ.Σχ.2



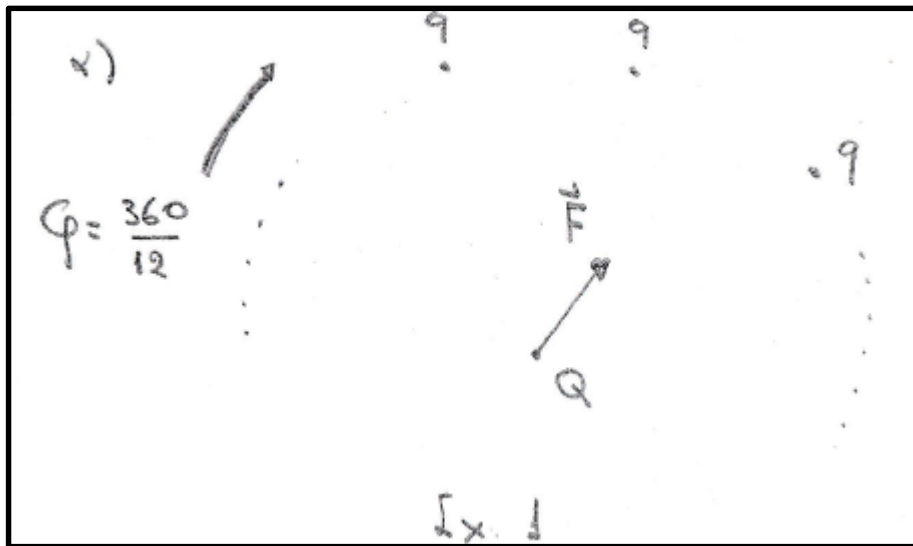
Σχήμα 2

Άσκηση II: Η δύναμη στο κέντρο κανονικών n -πλευρών

- ❖ α) Δώδεκα ίσα φορτία, q , βρίσκονται στις κορυφές ενός κανονικού 12-πλεύρου. Ποια είναι η συνολική δύναμη σ' ένα δοκιμαστικό φορτίο Q που βρίσκεται στο κέντρο του πολυγώνου;
- ❖ β) Υποθέστε ότι ένα από τα 12 q απομακρύνεται. Ποια είναι η δύναμη στο Q ;
- ❖ γ) Να επαναληφθούν τα ίδια ερωτήματα με 13 ίσα φορτία που είναι τοποθετημένα στις κορυφές κανονικού 13-πλεύρου

Άσκηση II: Απάντηση

α) Έστω ότι η δύναμη \vec{F} που δέχεται το φορτίο Q είναι μη μηδενική. Τότε θα έχει κάποια συγκεκριμένη διεύθυνση. Έστω αυτή του σχήματος 1.



Περιστρέφω το σύστημα των φορτίων κατά γωνία $\varphi = \left(\frac{360}{12}\right)$. Τότε, κατά την ίδια γωνία θα περιστραφεί και η συνισταμένη \vec{F}

Αλλά όταν το πολύγωνο περιστραφεί κατά γωνία φ έρχεται σε θέση που είναι απόλυτα ισοδύναμη με την προηγούμενη, αυτό λόγω της κανονικότητας του σχήματος και της ισότητας των φορτίων.

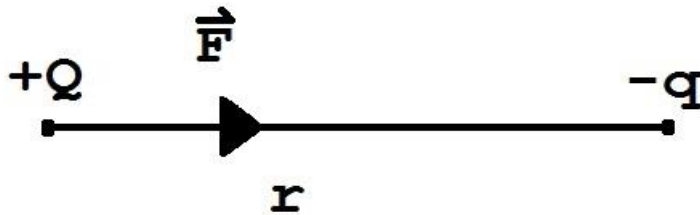
Αυτή η συμμετρία οδηγεί στο συμπέρασμα, ότι το άνυσμα \vec{F} πρέπει να παραμείνει αναλλοίωτο. Το οποίο είναι άτοπο εκτός κι αν το άνυσμα $\vec{F} = 0$

Πράγματι λόγω συμμετρίας,
 $\vec{F} = 0$

Άσκηση II: Απάντηση

β) Αν αφαιρέσουμε ένα φορτίο q από μία μόνο κορυφή τότε το αποτέλεσμα είναι αυτό της δράσης όλων των υπολοίπων πάνω στο κεντρικό Q . Τα 12 φορτία δίνουν συνισταμένη $\vec{F} = 0$.

Ομοίως, αν σε μία θέση έχουμε δύο φορτία $+q$ και $-q$ (όλες οι άλλες είναι κενές) πάλι θα έχουμε $\vec{F} = 0$. Αφαιρούμε το $+q$ τότε το αποτέλεσμα είναι αυτό που προκαλεί το φορτίο $-q$



$$F = k \frac{qQ}{r^2}$$

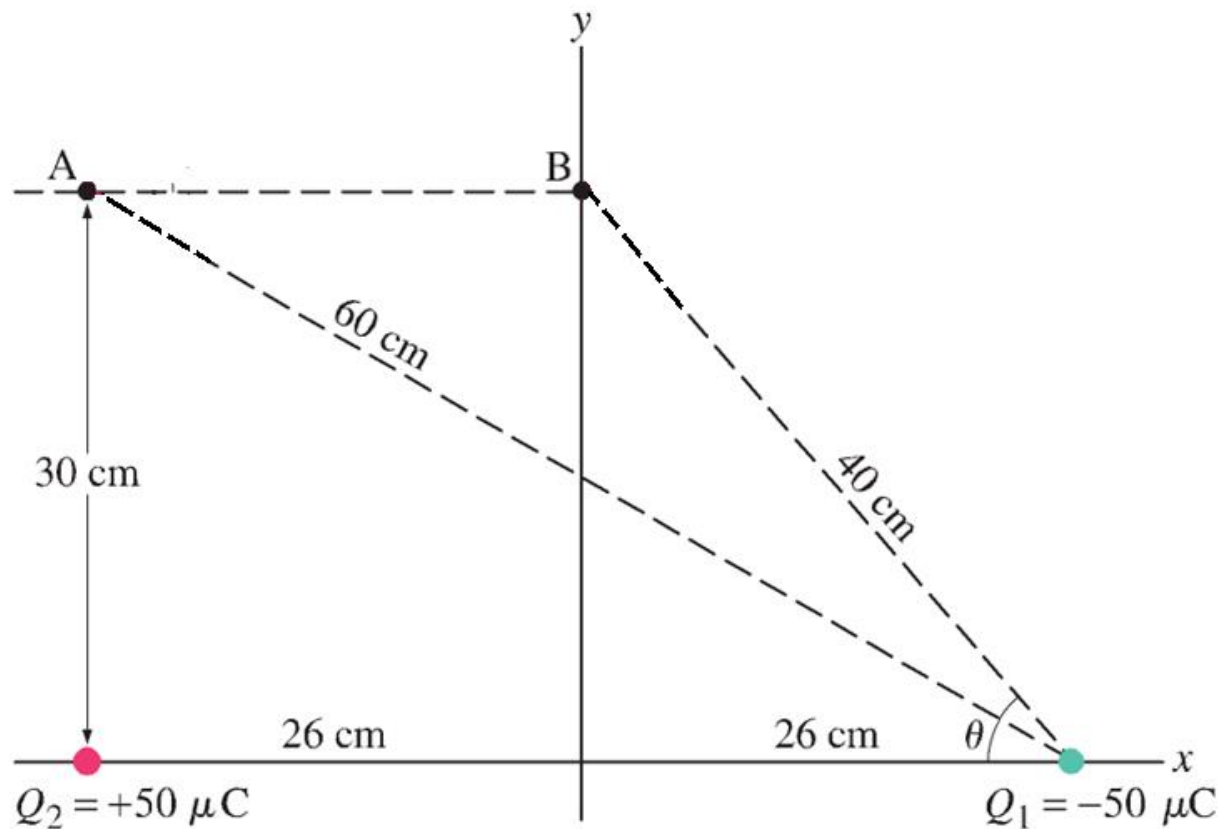
γ) Ισχύουν ακριβώς τα ίδια για 13 ίσα φορτία, αλλά και για οποιοδήποτε σύστημα n - ίσων φορτίων, διατεταγμένων στις κορυφές ενός κανονικού n -πλεύρου

Ηλεκτρικό Πεδίο Απομονωμένου Σημείου

- ❖ Άσκηση I_α : Το E από δύο σημειακά φορτία
- ❖ Άσκηση I_β : το E στη μεσοκάθετο ευθυγράμμου τμήματος που ενώνει δύο φορτία

Άσκηση 1_α: Το Ε από δύο σημειακά φορτία

- ❖ Υπολογίστε το συνολικό ηλεκτρικό πεδίο α) στο σημείο Α και β) στο σημείο Β στο σχήμα, εξαιτίας και των δύο φορτίων Q_1 και Q_2



Άσκηση Ι_α: Απάντηση

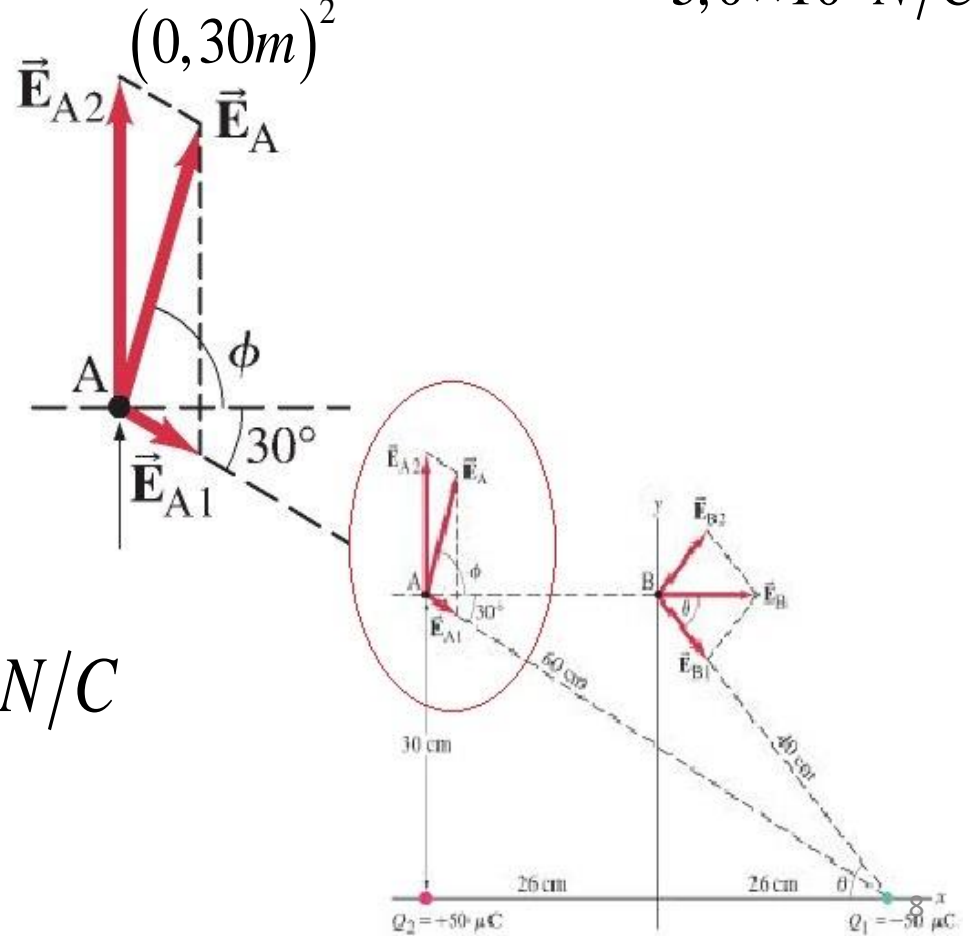
α)

$$E_{A1} = \frac{(9,0 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{C}^2)(50 \times 10^{-6} \text{ C})}{(0,60 \text{ m})^2} = 1,25 \times 10^6 \text{ N/C}$$

$$E_{A2} = \frac{(9,0 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{C}^2)(50 \times 10^{-6} \text{ C})}{(0,30 \text{ m})^2} = 5,0 \times 10^6 \text{ N/C}$$

$$E_{Ax} = E_{A1} \cos 30 = 1,1 \times 10^6 \text{ N/C}$$

$$E_{Ay} = E_{A2} - E_{A1} \sin 30 = 4,4 \times 10^6 \text{ N/C}$$



Άσκηση Ι_α: Απάντηση

$$E_A = \sqrt{(1,1)^2 + (4,4)^2} \times 10^6 \text{ N/C} = 4,5 \times 10^6 \text{ N/C}$$

$$\tan \phi = E_{Ay} / E_{Ax} = 4,4 / 1,1 = 4,0$$

έτσι $\phi = 76^\circ$

β) Επειδή το Β ισαπέχει από τα δύο ίσα φορτία τα μέτρα των E_{B1} και E_{B2} θα είναι ίσα

$$E_{B1} = E_{B2} = \frac{kQ}{r^2} = \frac{(9,0 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{C}^2)(50 \times 10^{-6} \text{ C})}{(0,40 \text{ m})^2} = 2,8 \times 10^6 \text{ N/C}$$

Το συνολικό πεδίο E_B είναι οριζόντιο και ισούται με:

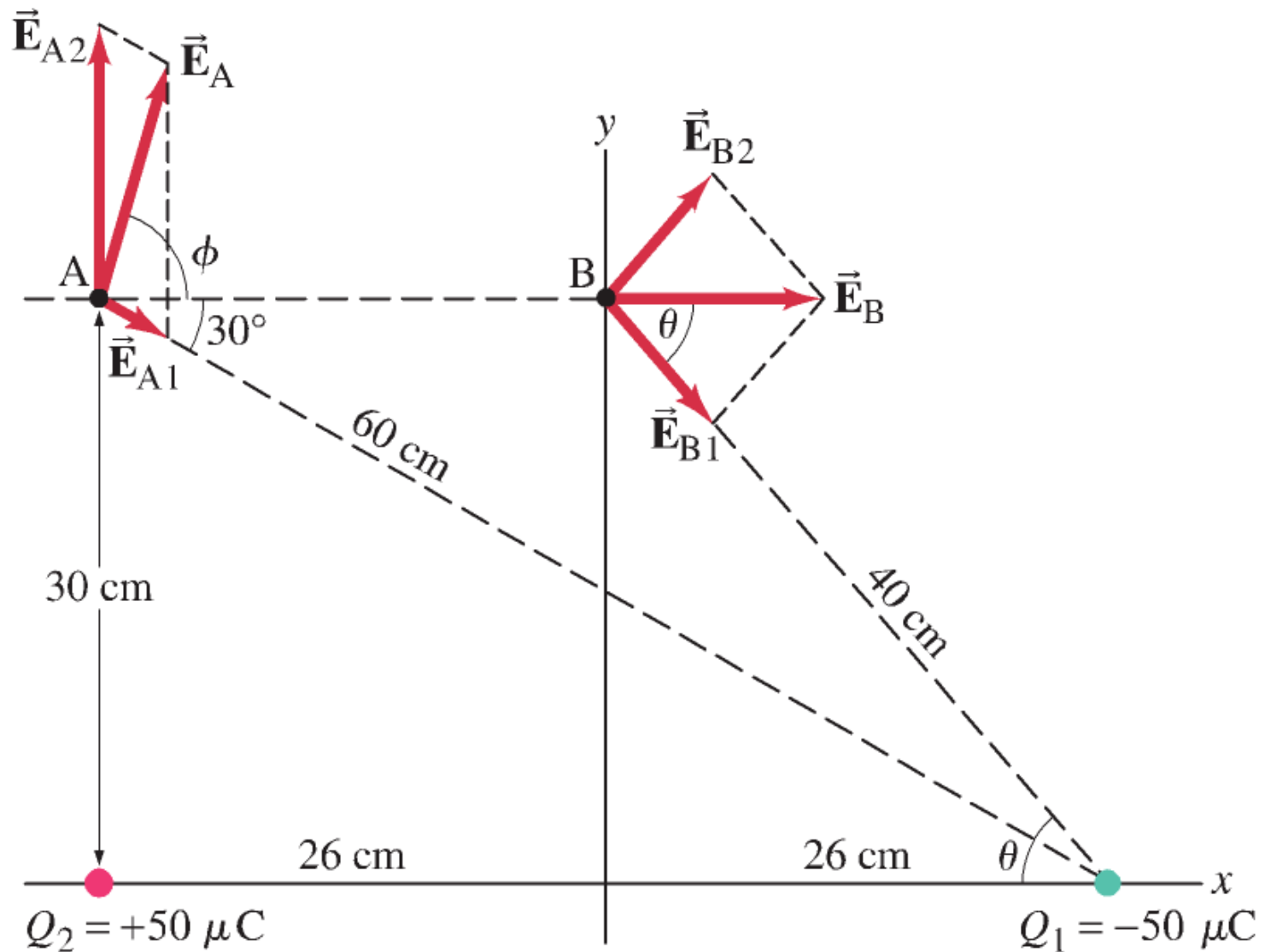
$$E_B = E_{B1} \cos \theta + E_{B2} \cos \theta = 2E_{B1} \cos \theta$$

$$\cos \theta = 26 \text{ cm} / 40 \text{ cm} = 0,65$$

και η κατεύθυνση του E_B είναι κατά τα θετικά του $+x$.

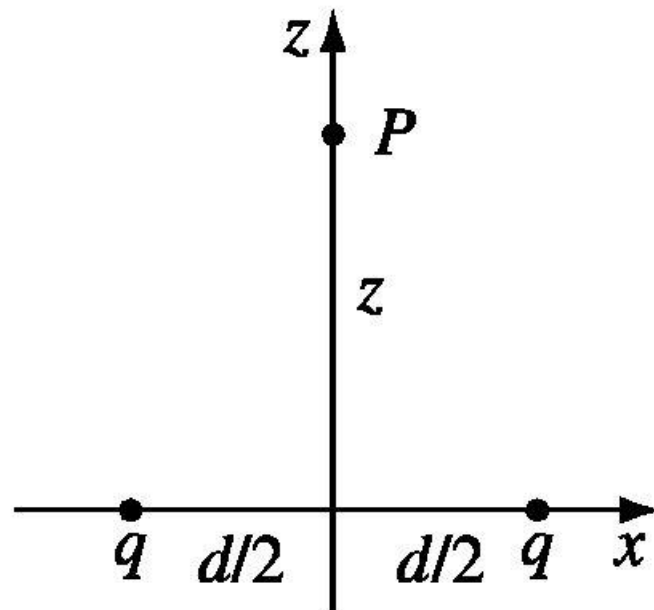
$$E_B = 2E_{B1} \cos \theta = 2(2,8 \times 10^6 \text{ N/C})(0,65) = 3,6 \times 10^6 \text{ N/C}$$

Άσκηση 1_α: Το Ε από δύο σημειακά φορτία



Άσκηση Ι_β: το Ε στη μεσοκάθετο ευθυγράμμου τμήματος που ενώνει δύο φορτία

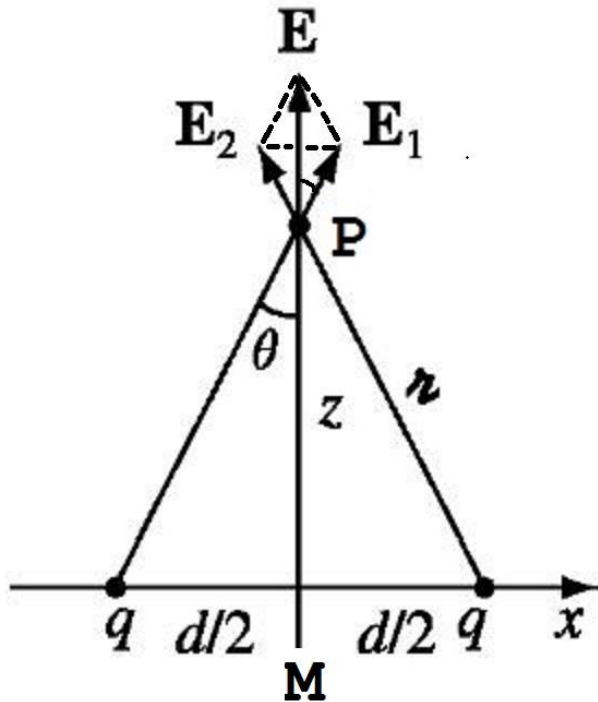
- ❖ α) Να βρεθεί το ηλεκτρικό πεδίο σε απόσταση z επί της μεσοκαθέτου σε ευθύγραμμο τμήμα που ενώνει δύο ίσα φορτία q σε απόσταση d . Το αποτέλεσμα σας συμφωνεί μ' αυτό που περιμένετε για $z \gg d$;
- ❖ β) Επαναλάβετε το ίδιο αν τα φορτία είναι αντίθετα, δηλαδή $q, -q$



Άσκηση Ι_β: Απάντηση

$$E_1 = E_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{z^2 + \frac{d^2}{4}}$$

Το ΡΕ₁ΕΕ₂ είναι ρόμβος $\Rightarrow E = 2 \cdot E_1 \cdot \sigma\upsilon\nu\theta = 2 \cdot E_1 \cdot \frac{z}{\left(z^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{1/2}}$



$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2zq}{\left(z^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{3/2}}$$

Αν $z \gg d$ τότε ($d \approx 0$)

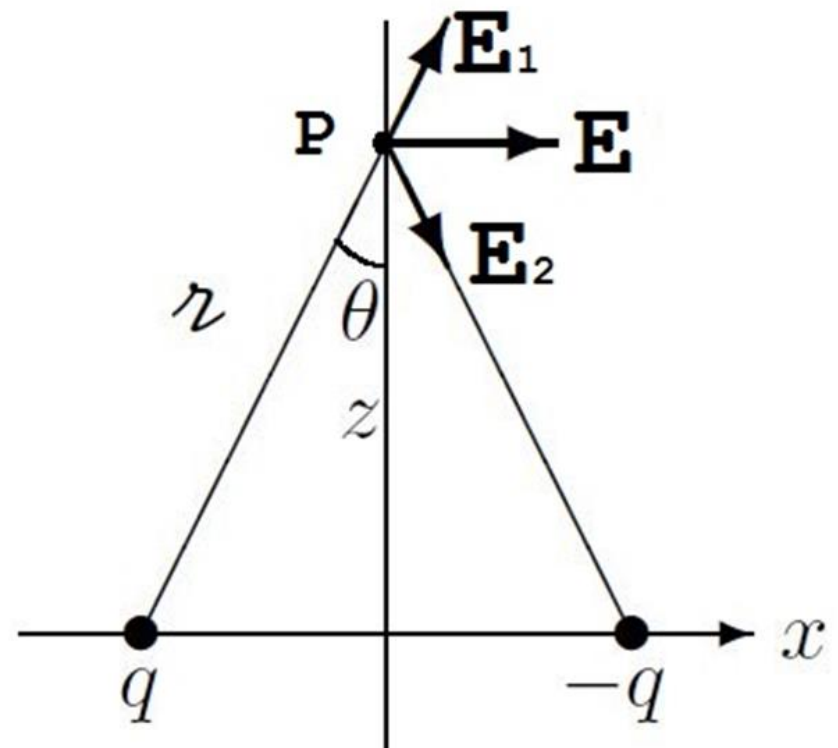
$$E \cong \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2zq}{z^3} = \frac{2q}{4\pi\epsilon_0 z^2}$$

Δηλαδή το αποτέλεσμα ταυτίζεται με αυτό που θα είχαμε αν ($z \approx d$) τα δύο ισα φορτία βρίσκονταν στη θέση M

Άσκηση Ι_β: Απάντηση

- β) $E = 2 \cdot E_1 \cdot \eta\mu\theta = 2 \cdot \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{z^2 + \frac{d^2}{4}} \cdot \frac{d/2}{\left(z^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{1/2}}$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{qd}{\left(z^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{3/2}}$$

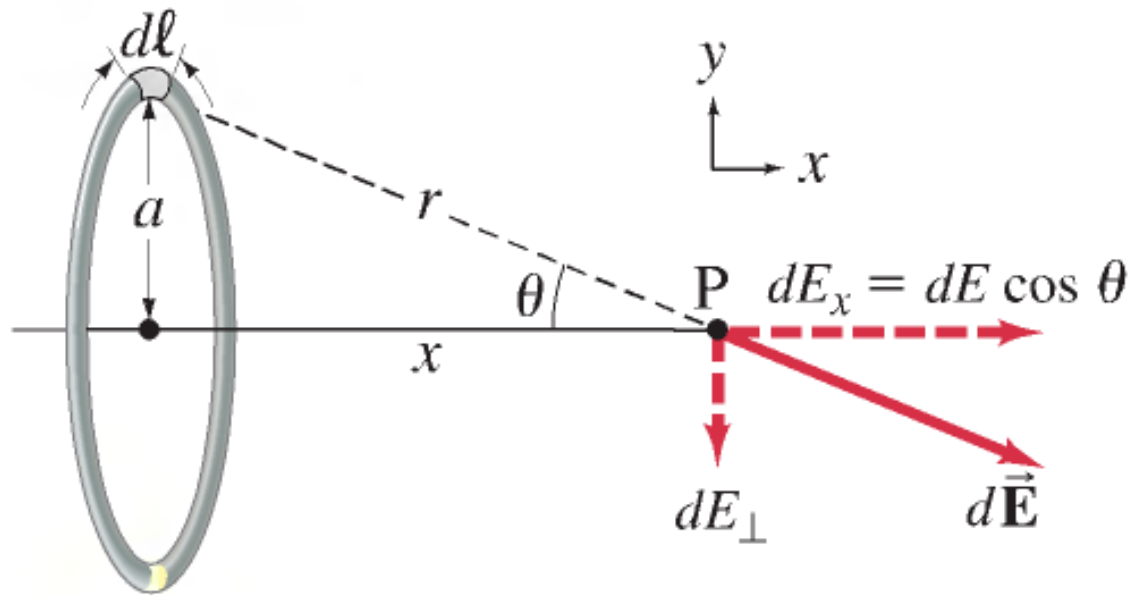


Ηλεκτρικό Πεδίο σε συνεχείς κατανομές

- ❖ Άσκηση I: Φορτίο σε κυκλικό βρόχο
- ❖ Άσκηση II: Φορτισμένη γραμμή μεγάλου μήκους
- ❖ Άσκηση III : Κυκλικός δίσκος ομοιόμορφης κατανομής
- ❖ Άσκηση IV: Ηλεκτρικό πεδίο σφαίρας

Άσκηση Ι: Φορτίο σε κυκλικό βρόχο

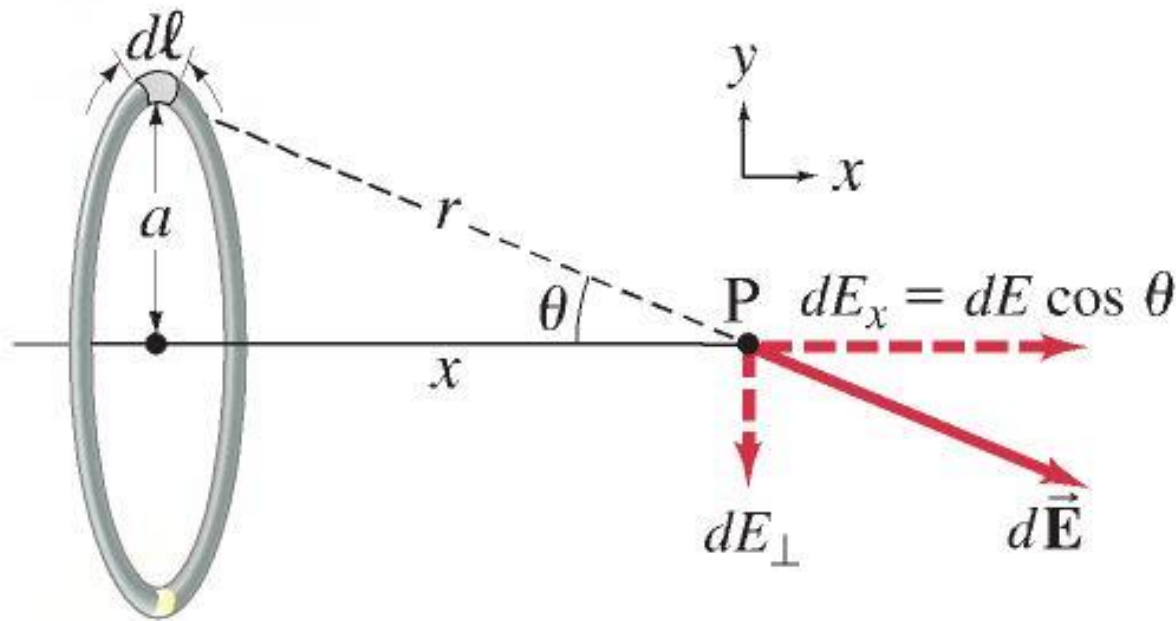
❖ Ένα λεπτό, δακτυλιοειδές σώμα ακτίνας a φέρει συνολικό φορτίο $+Q$ που κατανέμεται ομοιόμορφα κατά μήκος του. Προσδιορίστε το ηλεκτρικό πεδίο σε ένα σημείο P πάνω στον άξονά του, σε απόσταση x από το κέντρο του. Δίνεται η κατανομή του φορτίου ανά μονάδα μήκους, $\lambda (C/m)$



Άσκηση Ι: Απάντηση

- **Μεθοδολογία και Λύση:** Ακολουθούμε κατά βήμα τη Στρατηγική Επίλυσης Προβλημάτων

1. Σχεδίαση διαγράμματος.



Άσκηση Ι: Απάντηση

2. Εφαρμογή του νόμου του Coulomb.

Το ηλεκτρικό πεδίο $d\vec{E}$ που οφείλεται σε αυτό το τμήμα του βρόχου μήκους $d\ell$ έχει μέτρο

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{dQ}{r^2}$$

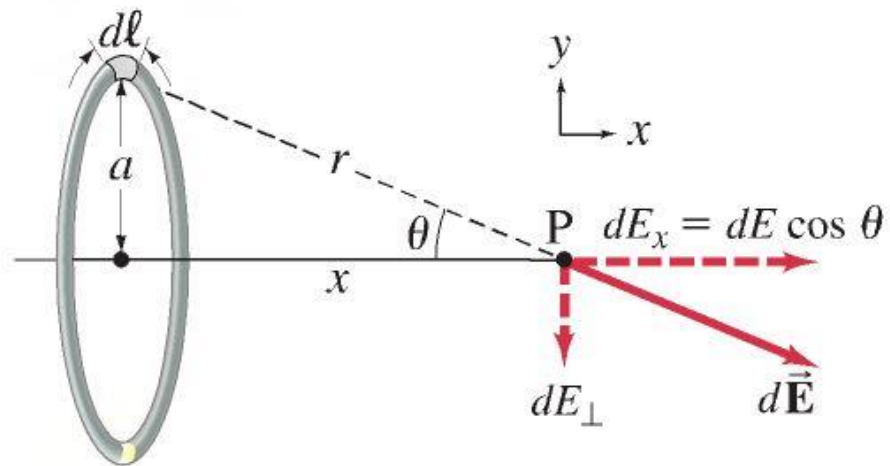
$$dQ = Q \left(\frac{d\ell}{2\pi a} \right) = \lambda d\ell$$

Όπου $\lambda = Q/2\pi a$ είναι η κατανομή ανά μονάδα μήκους. Έπειτα, γράφουμε το ως

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{\lambda d\ell}{r^2}$$

Άσκηση Ι: Απάντηση

3. **Διανυσματική** πρόσθεση και χρήση της **συμμετρίας**:
το διάνυσμα $d\vec{E}$ έχει συνιστώσες dE_x παράλληλα στον άξονα x
και dE_{\perp} κάθετα στον άξονα x . Θα αθροίσουμε (ολοκληρώσουμε)
κατά μήκος του βρόχου.



Άσκηση Ι: Απάντηση

Το συνολικό πεδίο θα είναι τότε

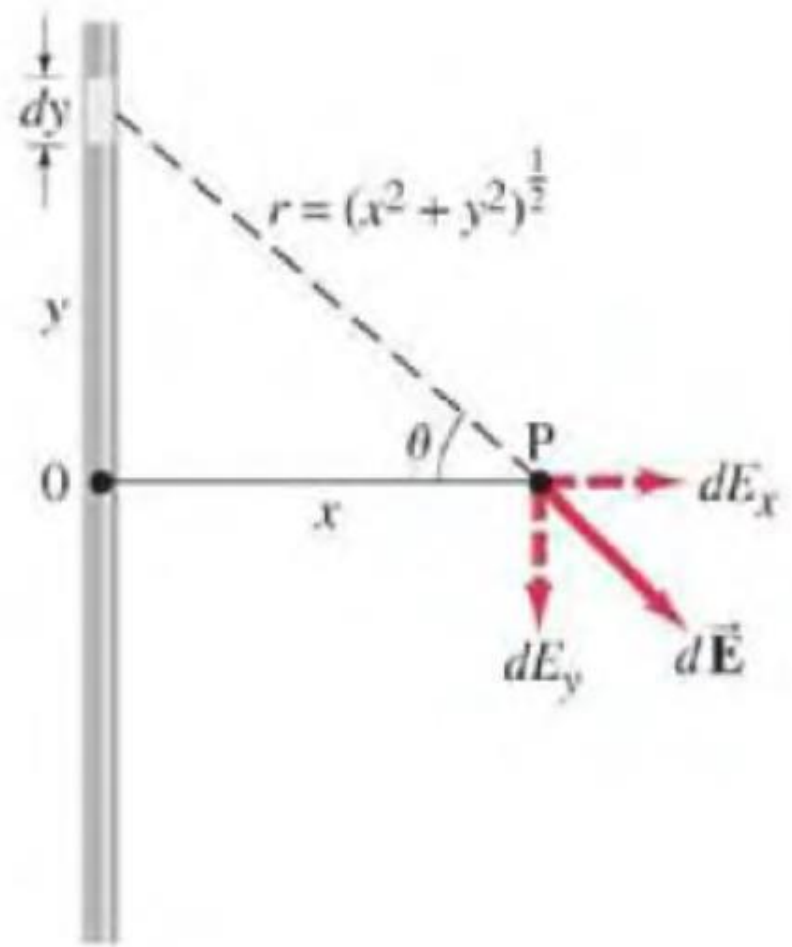
$$E = E_x = \int dE_x = \int dE \cos \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \lambda \int \frac{d\ell}{r^2} \cos \theta$$

Αφού $\cos \theta = x/r$, όπου $r = (x^2 + a^2)^{\frac{1}{2}}$, έχουμε

$$E = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{x}{(x^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}} \int_0^{2\pi a} d\ell = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda x (2\pi a)}{(x^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qx}{(x^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Άσκηση II: Φορτισμένη γραμμή μεγάλου μήκους

- ❖ Καθορίστε το μέτρο του ηλεκτρικού πεδίου σε τυχαίο σημείο P σε απόσταση x από το μέσο 0 μιας γραμμής πολύ μεγάλου μήκους (π.χ. ενός καλωδίου), η οποία φέρει ομοιόμορφη κατανομή θετικού φορτίου. Υποθέστε, ότι το x είναι πολύ μικρότερο από το μήκος του καλωδίου και έστω λ η κατανομή ανά μονάδα μήκους (C/m).



Άσκηση II: Απάντηση

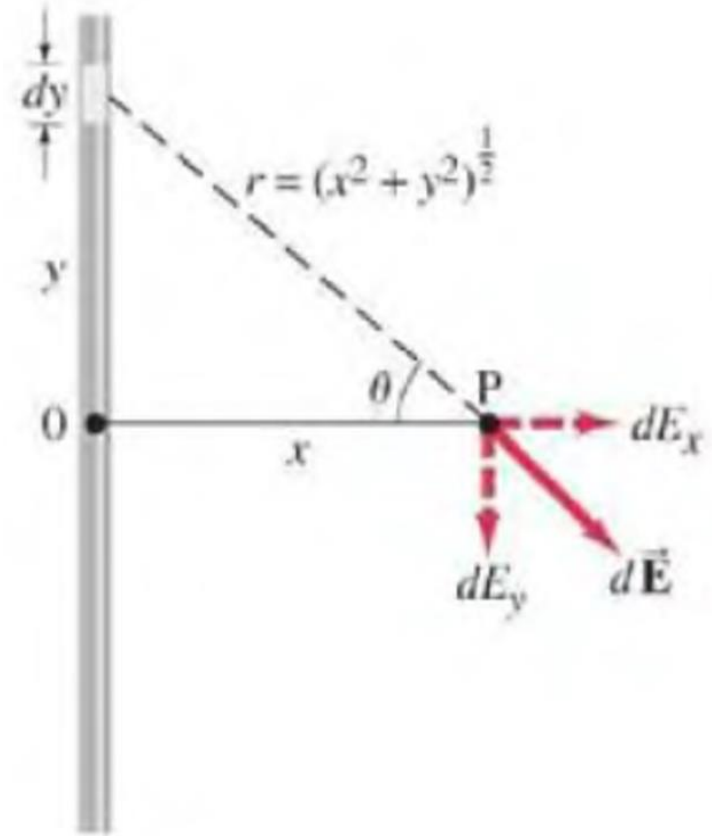
Ένα τμήμα dy του καλωδίου έχει φορτίο $dQ = \lambda dy$. Το πεδίο $d\vec{E}$ στο σημείο P, εξαιτίας του στοιχειωδους αυτού μήκους dy έχει μέτρο

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dy}{(x^2 + y^2)}$$

Όπου $r = (x^2 + y^2)^{\frac{1}{2}}$

Το $d\vec{E}$ αναλύεται σε

$$dE_y = dE \sin \theta \quad dE_x = dE \cos \theta$$



Άσκηση II: Απάντηση

ΛΥΣΗ:

$$E_y = \int dE \sin \theta = 0$$

Έτσι θα έχουμε $E = E_x = \int dE \cos \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\cos \theta dy}{x^2 + y^2}$

αφού $y = x \tan \theta$, θα είναι $dy = x d\theta / \cos^2 \theta$

Επιπλέον, επειδή $\cos \theta = x / \sqrt{x^2 + y^2}$
ισχύει $1/(x^2 + y^2) = \cos^2 \theta / x^2$

$$(\cos \theta) (x d\theta / \cos^2 \theta) (\cos^2 \theta / x^2) = \cos \theta d\theta / x$$

Άσκηση II: Απάντηση

- Έτσι,

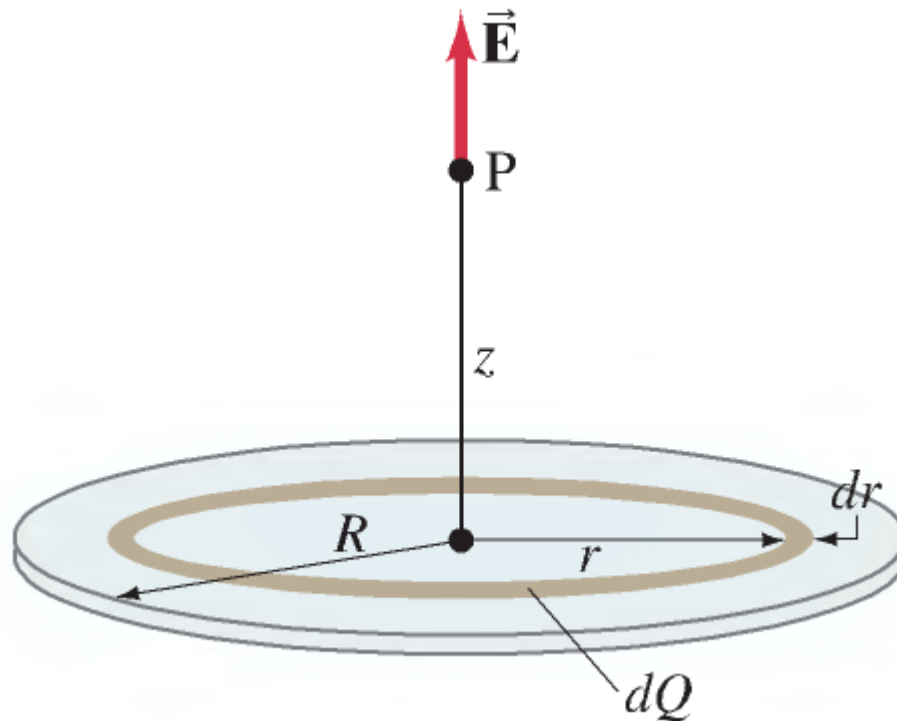
$$E = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{x} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} (\sin \theta) \Big|_{-\pi/2}^{\pi/2} = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{x}$$

Υπόθεση: το καλώδιο είναι εξαιρετικά μακρύ και κατά τις δύο κατευθύνσεις ($y \rightarrow \pm\infty$) άρα οι οριακές τιμές θα είναι $\theta = \pm\pi/2$

Συνεπώς, το πεδίο κοντά σε ένα ευθύγραμμο καλώδιο μεγάλου μήκους ομοιόμορφης κατανομής φορτίου ελαττώνεται αντιστρόφως ανάλογα της πρώτης δύναμης της απόστασης από το καλώδιο.

Άσκηση III : Κυκλικός δίσκος ομοιόμορφης κατανομής

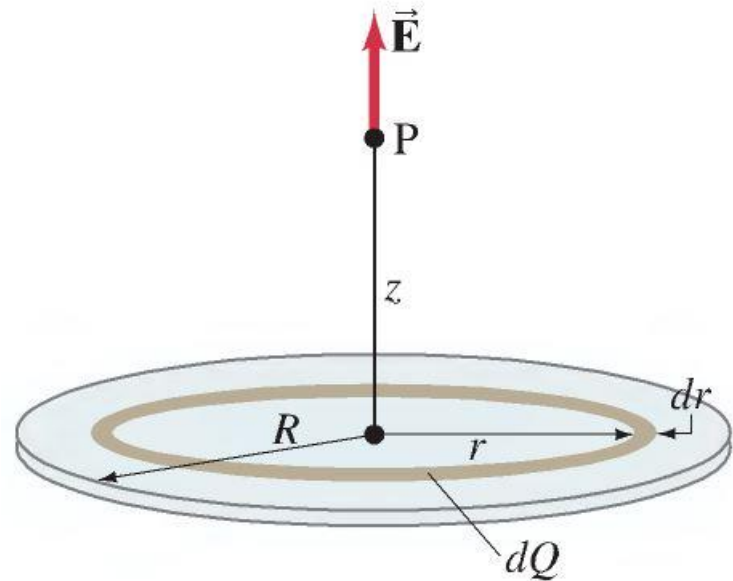
- ❖ Ένα φορτίο κατανέμεται ομοιόμορφα στην επιφάνεια ενός λεπτού κυκλικού δίσκου ακτίνας R . Το φορτίο ανά μονάδα επιφανείας (C/m^2) είναι σ . Υπολογίστε το ηλεκτρικό πεδίο σε τυχαίο σημείο P πάνω στον άξονα του δίσκου σε απόσταση z από το κέντρο του.



Άσκηση III: Απάντηση

- **ΛΥΣΗ:** το ηλεκτρικό πεδίο εξαιτίας του δακτυλίου ακτίνας r που παριστάνεται στο σχήμα έχει μέτρο

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{zdQ}{(z^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}}$$



Άσκηση III : Απάντηση

Ο δακτύλιος έχει επιφάνεια $(dr)(2\pi r)$ και φορτίο ανά μονάδα επιφανείας $\sigma = dQ/(2\pi r dr)$.

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{z\sigma 2\pi r dr}{(z^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{z\sigma r dr}{2\epsilon_0 (z^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}}$$
$$E = \frac{z\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^R \frac{r dr}{(z^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{z\sigma}{2\epsilon_0} \left[-\frac{1}{(z^2 + r^2)^{\frac{1}{2}}} \right]_0^R = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[1 - \frac{z}{(z^2 + R^2)^{\frac{1}{2}}} \right]$$

Η τελευταία σχέση δίνει το μέτρο του \vec{E} σε κάθε σημείο του άξονα του δίσκου. Η διεύθυνση του κάθε $d\vec{E}$ εξαιτίας του κάθε δακτυλίου είναι παράλληλη στον άξονα Z και για αυτό το λόγο η διεύθυνση του \vec{E} είναι παράλληλη του Z .

Άσκηση III_β: Κυκλικός δίσκος ομοιόμορφης κατανομής

- ❖ Ομοίως με την προηγούμενη άσκηση. Επιπροσθέτως, διερευνήστε πως θα διαμορφωθεί το ηλεκτρικό πεδίο στις περιπτώσεις :
 - 1) $R \rightarrow \infty$
 - 2) $z \gg R$ και $R = \text{σταθ.}$
- Στη συνέχεια επαναλάβετε τον υπολογισμό της έντασης του ηλεκτρικού πεδίου, όταν είναι σταθερά φορτισμένο όλο το επίπεδο, με τον νόμο του Gauss.

Άσκηση III_β: Απάντηση

- Υπολογίζουμε την ένταση του ηλεκτρικού πεδίου

$$dE = dE_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{z\sigma 2\pi r dr}{(z^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{\pi dr^2 \sigma z}{4\pi\epsilon_0 (z^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\left[\begin{array}{l} dQ = \sigma da \Rightarrow \\ dQ = \sigma r d\theta dr \Rightarrow \\ dQ = 2\pi\sigma r dr \Rightarrow \\ dQ = \sigma dr^2 \end{array} \right]$$

$$E_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \pi\sigma z \cdot \int_{z^2}^{z^2+R^2} \frac{dy}{y^{\frac{3}{2}}} \Rightarrow$$

Όπου da η
στοιχειώδης επιφάνεια

$$E_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \pi\sigma z \cdot (-2) \cdot y^{-\frac{1}{2}} \Big|_{y=z^2}^{y=z^2+R^2} \Rightarrow$$

$$E_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \pi\sigma z \cdot (-2) \cdot \left\{ \frac{1}{\sqrt{z^2 + R^2}} - \frac{1}{z} \right\} \Rightarrow$$

$$E_z = \frac{2\pi\sigma z}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{1}{z} - \frac{1}{(z^2 + R^2)^{\frac{1}{2}}} \right\}$$

Άσκηση III_β: Απάντηση

- 1) αν $R \rightarrow \infty$, δηλαδή ο δίσκος καταλαμβάνει όλο το επίπεδο, τότε:

$$E_z = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left[1 - \frac{1}{\left(1 + R^2/z^2\right)^{\frac{1}{2}}} \right] \xrightarrow{R \rightarrow \infty} E_z = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} = \text{σταθερό}$$

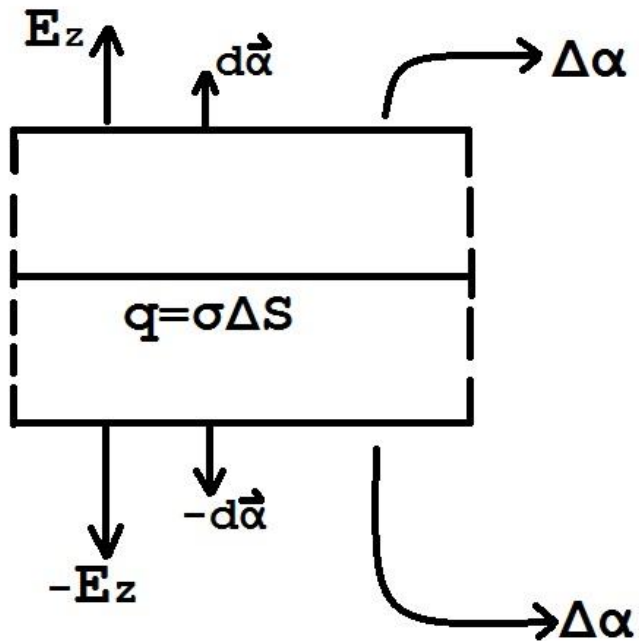
για $z > 0$

- 2) αν $R = \text{σταθ.}$ και $z \gg R$

$$E_z = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left[1 - \frac{1}{\left(1 + R^2/z^2\right)^{\frac{1}{2}}} \right] \xrightarrow{\frac{R^2}{z^2} \rightarrow 0} E_z = 0$$

Άσκηση III_β: Απάντηση

- 3) Όταν είναι σταθερά φορτισμένο όλο το επίπεδο, με τον νόμο του Gauss:



$$\oint_s \mathbf{E}_z d\alpha = \frac{q}{\epsilon_0} \Rightarrow$$

$$E_z \Delta\alpha + (-E_z)(-\Delta\alpha) = \frac{q}{\epsilon_0} \Rightarrow$$

$$2E_z \Delta\alpha = \frac{q}{\epsilon_0} \Rightarrow$$

$$E_z = \frac{q}{2\Delta\alpha\epsilon_0} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \text{σταθερό}$$

- Η σταθερότητα του E_z οφείλεται στο ότι δεν υπάρχει παράπλευρη ροή, λόγω του απείρου επιπέδου.

Άσκηση IV: Ηλεκτρικό πεδίο σφαίρας

❖ Δίνεται το ηλεκτρικό πεδίο $\vec{E} = kr^3 \hat{r}$; $k = \text{σταθ}$.

α) Να βρεθεί η πυκνότητα φορτίου $\rho(r)$

Δίδεται ο νόμος του Gauss σε διαφορική μορφή: $\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$

$$\rho = \epsilon_0 \cdot \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \epsilon_0 \cdot \left[\frac{1}{r^2} \cdot \frac{\partial(r^2 E_r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta} \cdot \frac{\partial(\sin \theta E_\theta)}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \cdot \frac{\partial E_\phi}{\partial \phi} \right] \Rightarrow$$

$$\rho = \epsilon_0 \cdot \frac{1}{r^2} \cdot \frac{\partial}{\partial r} [kr^5] = \frac{5\epsilon_0 k r^4}{r^2} \Rightarrow$$

$$\rho = 5\epsilon_0 k r^2$$

β) Να βρεθεί το ολικό φορτίο q που περιέχεται σε σφαίρα ακτίνας R

$$q = \int_0^R \rho d\tau = 5\epsilon_0 k \int_0^R r^2 d\tau = 5\epsilon_0 k \int_0^R \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{\phi=0}^{2\pi} r^2 \cdot r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi \Rightarrow$$

$$q = 5\epsilon_0 k \cdot 2\pi \cdot [-\cos \theta]_{\theta=0}^{\theta=\pi} \cdot \int_0^R r^4 dr = 5\epsilon_0 k \cdot 2\pi \cdot (-\cos \pi + \cos 0) \cdot \frac{R^5}{5} \Rightarrow$$

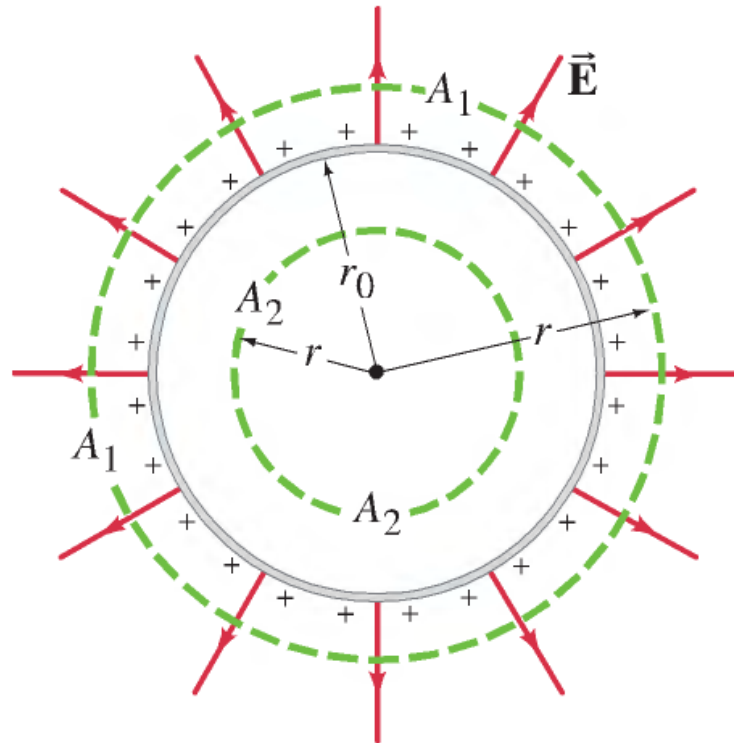
$$q = 4\pi k \epsilon_0 R^5$$

Νόμος του Gauss

- ❖ Άσκηση I: Σφαιρικός αγωγός
- ❖ Άσκηση II: Σφαιρική επιφάνεια
- ❖ Άσκηση III: Φορτίο σε συμπαγή σφαίρα
- ❖ Άσκηση IV: Μη ομοιόμορφα φορτισμένη συμπαγής σφαίρα
- ❖ Άσκηση V: Σφαίρα με κοιλότητα

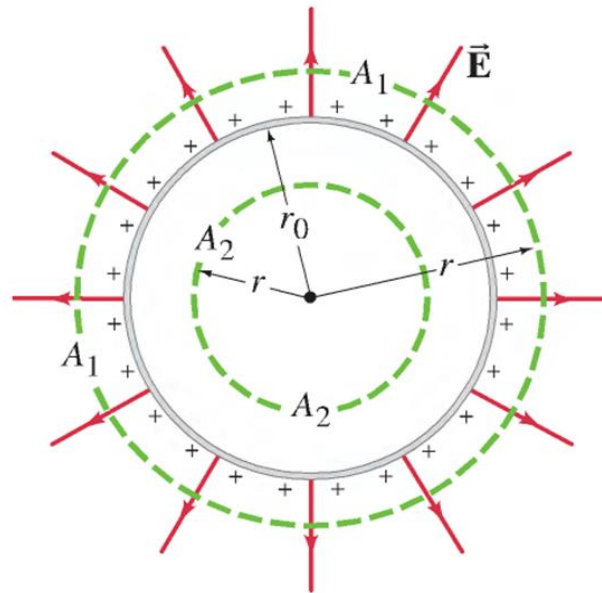
Άσκηση Ι: Σφαιρικός αγωγός

- ❖ Ένα λεπτό, σφαιρικό κέλυφος ακτίνας r_0 περικλείει ένα συνολικό φορτίο Q , το οποίο είναι ομοιόμορφα κατανεμημένο σε αυτό. Προσδιορίστε το ηλεκτρικό πεδίο στα σημεία α) εξωτερικά του κελύφους, β) εντός του κελύφους. γ) Τι θα άλλαζε στο πρόβλημα εάν ο αγωγός ήταν συμπαγής σφαίρα;



Άσκηση Ι: Απάντηση

- **ΛΥΣΗ:** α) Το ηλεκτρικό πεδίο θα έχει το ίδιο μέτρο σε όλα τα σημεία της υποθετικής γκαουσιανής επιφάνειας, εάν επιλέξουμε την επιφάνεια αυτή ως μια σφαίρα ακτίνας r ($r > r_0$) ομόκεντρη με το κέλυφος, όπως απεικονίζεται στο σχήμα με το διακεκομμένο κύκλο A_1 .



Άσκηση Ι: Απάντηση

Ο νόμος του Gauss δίνει για αυτήν την περίπτωση

$$\oint \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{A}} = E(4\pi r^2) = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

όπου $4\pi r^2$ είναι το εμβαδό της επιφάνειας της εν λόγω σφαίρας (γκαουσιανή επιφάνεια) ακτίνας r . Έτσι,

$$E = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} \quad [r > r_0]$$

Ασκηση Ι: Απάντηση

- β) Στο εσωτερικό του κελύφους, το ηλεκτρικό πεδίο θα πρέπει να είναι επίσης συμμετρικό.

$$\oint \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{A}} = E(4\pi r^2) = 0$$

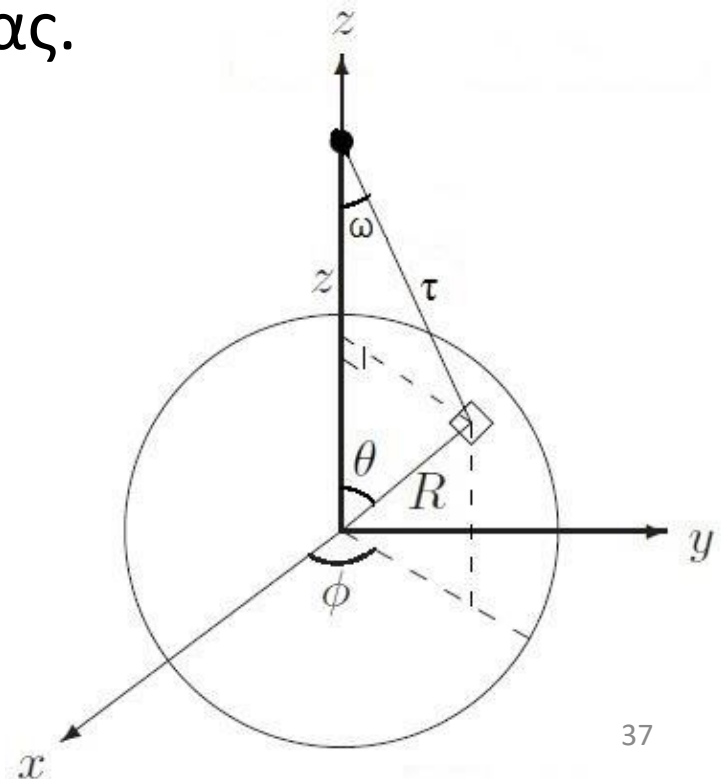
Συνεπώς, $E = 0$ $[r < r_0]$

στο εσωτερικό ενός σφαιρικού κελύφους με ομοιόμορφη κατανομή φορτίου.

- γ) Τα ίδια αποτελέσματα θα ισχύουν και για έναν συμπαγή σφαιρικό αγωγό με ομοιόμορφη κατανομή φορτίου, αφού όλο το φορτίο θα εντοπίζεται σε ένα λεπτό στρώμα στην επιφάνειά του

Άσκηση II: Σφαιρική επιφάνεια

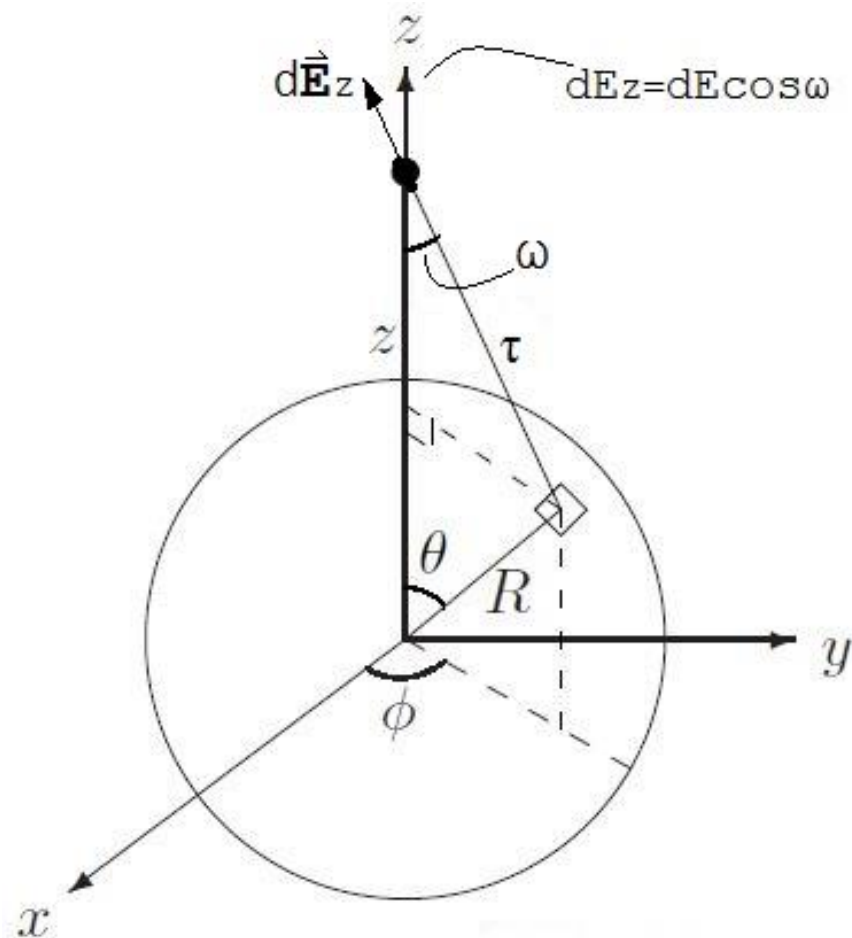
- ❖ Να βρεθεί το ηλεκτρικό πεδίο σε απόσταση z από το κέντρο σφαιρικής επιφάνειας ακτίνας R , που φέρει ομοιόμορφη επιφανειακή πυκνότητα σ . Να διακρίνεται περιπτώσεις i) $z < R$ (εσωτερικό), ii) $z > R$ (εξωτερικό). Εκφράστε τις απαντήσεις σας συναρτήσει του ολικού φορτίου q της σφαιρικής επιφάνειας.



Άσκηση II: Απάντηση

• i) Για $z > R$

$$dE_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{\sigma R^2 \sin \theta d\theta d\varphi}{\tau^2} \cdot \cos \omega$$



όπου $\tau^2 = z^2 + R^2 - 2Rz \cos \theta$

ολοκληρώνοντας ως προς τη γωνία φ

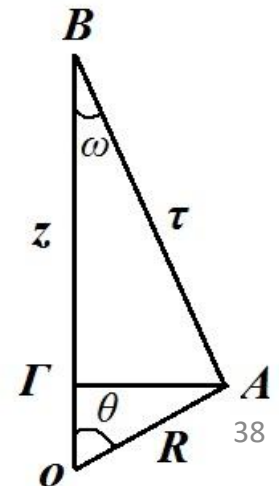
$$dE_z = \frac{2\pi}{4\pi\epsilon_0} \sigma R^2 \frac{-d \cos \theta \cdot \cos \omega}{z^2 + R^2 - 2Rz \cos \theta}$$

θέτουμε $y = \cos \theta$, τότε με

$$\theta \in [0, \pi] \rightarrow y \in [1, -1]$$

Από τη γεωμετρία του διπλανού σχήματος φαίνεται ότι :

$$\cos \omega = \frac{B\Gamma}{AB} = \frac{z - R \cos \theta}{\tau}$$



Άσκηση II: Απάντηση

Τότε
$$dE_z = \frac{\sigma R^2}{2\varepsilon_0} \cdot (-1) \cdot \frac{d \cos \theta \cdot (z - R \cos \theta)}{(z^2 + R^2 - 2Rz \cos \theta)^{\frac{3}{2}}}$$
 και

$$E_z = \frac{\sigma R^2}{2\varepsilon_0} \cdot \int_{-1}^{+1} \frac{dy (z - Ry)}{(A - By)^{3/2}} = \frac{q}{8\pi\varepsilon_0} \cdot \int_{-1}^{+1} \frac{dy (z - Ry)}{(A - By)^{3/2}} \quad \text{όπου} \quad \begin{aligned} A &= R^2 + z^2 \\ B &= 2Rz \end{aligned}$$

Ας υπολογίσουμε το ολοκλήρωμα
$$\int_{-1}^{+1} \frac{dy (z - Ry)}{(A - By)^{3/2}} = \dots = \frac{2}{z^2} \Rightarrow \boxed{E_z = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{q}{z^2}}$$

Όπου το q είναι το «έγκλειστο φορτίο» σε σφαίρα ακτίνας $z > R$

Με το Θεώρημα του Gauss:
$$\oint_{S(z)} \vec{E} \cdot d\vec{\alpha} = \frac{q}{\varepsilon_0} \Rightarrow E_z \cdot 4\pi z^2 = \frac{q}{\varepsilon_0} \Rightarrow$$

Δηλαδή, η ένταση είναι σαν να έχουμε το φορτίο q στο κέντρο της σφαιρικής επιφάνειας.

$$\boxed{E_z = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{q}{z^2}}$$

Άσκηση II: Απάντηση

Υπολογισμός του Ολοκληρώματος

$$I = \int_{-1}^{+1} \frac{(z - Ry)}{(A - By)^{3/2}} dy = \frac{1}{z^2} \left[\frac{R + z}{\sqrt{(R + z)^2}} + \frac{z - R}{\sqrt{(R - z)^2}} \right]$$

$$\text{Για } z > R \quad I = \frac{1}{z^2} \left[\frac{R + z}{R + z} + \frac{z - R}{z - R} \right] = \frac{2}{z^2}$$

$$\text{Για } z < R \quad I = \frac{1}{z^2} \left[\frac{R + z}{R + z} + \frac{z - R}{R - z} \right] = \frac{1}{z^2} (1 - 1) = 0$$

Άσκηση II: Απάντηση

ii) Για $z < R$ καταλήγουμε σε ολοκλήρωμα της ίδιας μορφής, δηλαδή :

$$E_z = \frac{\sigma R^2}{2\varepsilon_0} \cdot \int_{-1}^{+1} \frac{dy (z - Ry)}{(A - By)^{3/2}} \quad \text{με} \quad \begin{aligned} A &= R^2 + z^2 \\ B &= 2Rz \end{aligned}$$

Αλλά για $z < R$ το ολοκλήρωμα αυτό είναι μηδέν.

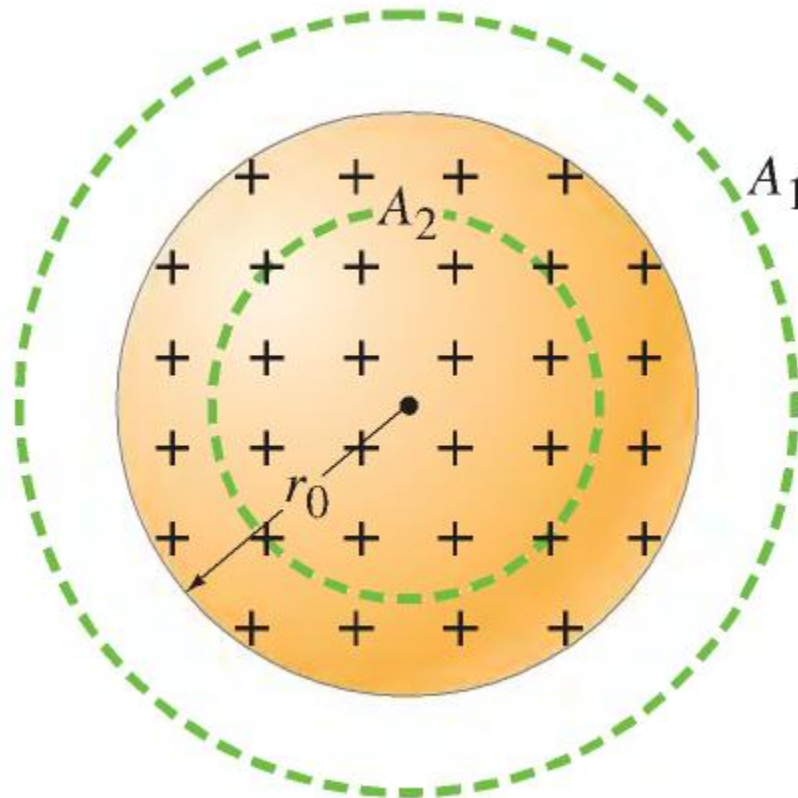
Οπότε $E_z = 0$

Με το θεώρημα του Gauss: $\oint_{S(z)} \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{a}} = \frac{q_{\text{εγκ}}}{\varepsilon_0} = 0$

Διότι για $z < R$ το $q_{\text{εγκ}} = 0$

Άσκηση III: Φορτίο σε συμπαγή σφαίρα

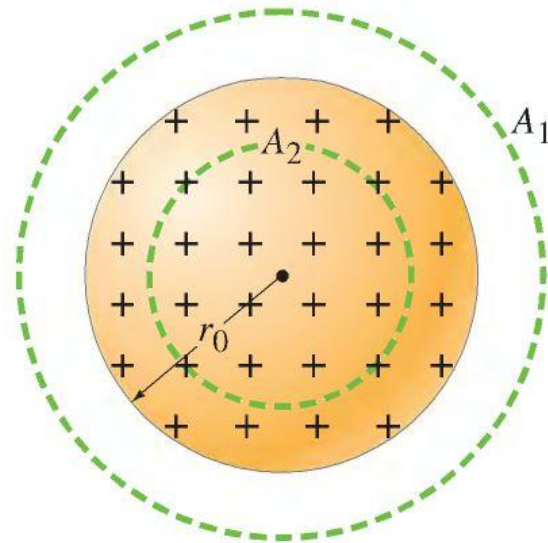
- ❖ Ένα ηλεκτρικό φορτίο Q κατανέμεται ομοιόμορφα σε όλο τον όγκο μιας μη αγώγιμης σφαίρας ακτίνας r_0 . Προσδιορίστε το ηλεκτρικό πεδίο α) εξωτερικά της σφαίρας ($r > r_0$) και β) εσωτερικά της σφαίρας ($r < r_0$)



Άσκηση III: Απάντηση

- **ΛΥΣΗ:** α) Ως γκαουσιανή επιφάνεια επιλέγουμε μια σφαίρα ακτίνας r ($r > r_0$), που σημειώνεται με A_1 στο σχήμα. Επειδή το εξαρτάται μόνο από το r , ο νόμος του Gauss δίνει, με $Q_{encl} = Q$

$$\oiint \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{A}} = E(4\pi r^2) = \frac{Q}{\epsilon_0} \quad \text{ή} \quad E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$



Άσκηση III: Απάντηση

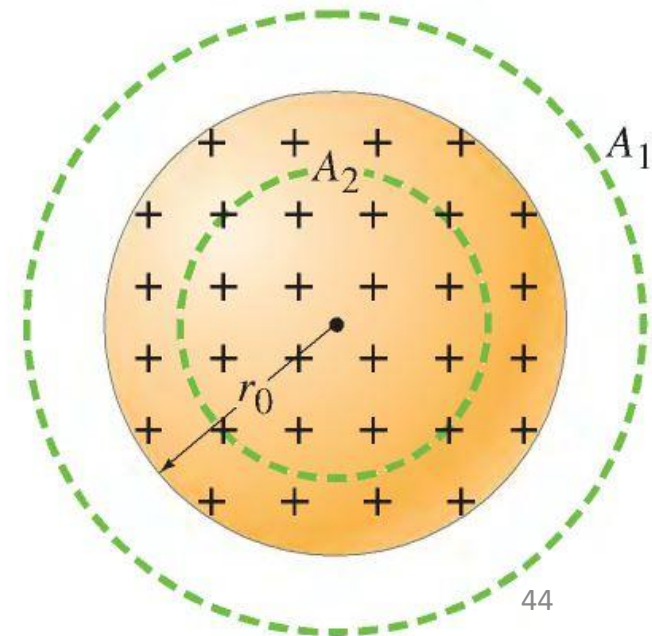
β) Εσωτερικά της σφαίρας ($r < r_0$)

$$\oint \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{A}} = E(4\pi r^2) = Q_{encl} / \epsilon_0$$

πυκνότητα φορτίου, ρ_E , ($\rho_E = dQ/dV$)

Άρα το φορτίο που περικλείεται από τη γκαουσσιανή επιφάνεια A_2 , μιας σφαίρας ακτίνας r , είναι

$$Q_{encl} = \left(\frac{\frac{4}{3}\pi r^3 \rho_E}{\frac{4}{3}\pi r_0^3 \rho_E} \right) Q = \frac{r^3}{r_0^3} Q$$



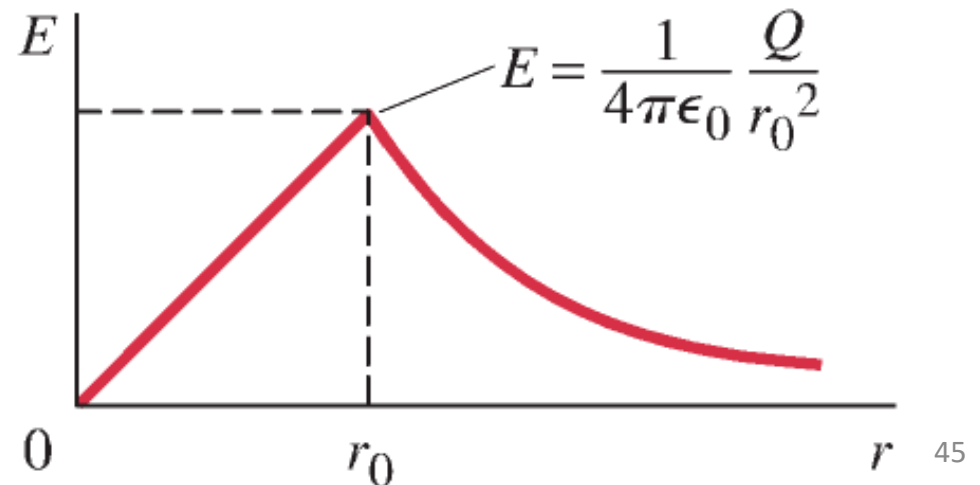
Άσκηση III: Απάντηση

Οπότε από το νόμο του Gauss έχουμε

$$E(4\pi r^2) = \frac{Q_{encl}}{\epsilon_0} = \frac{r^3}{r_0^3} \frac{Q}{\epsilon_0}$$

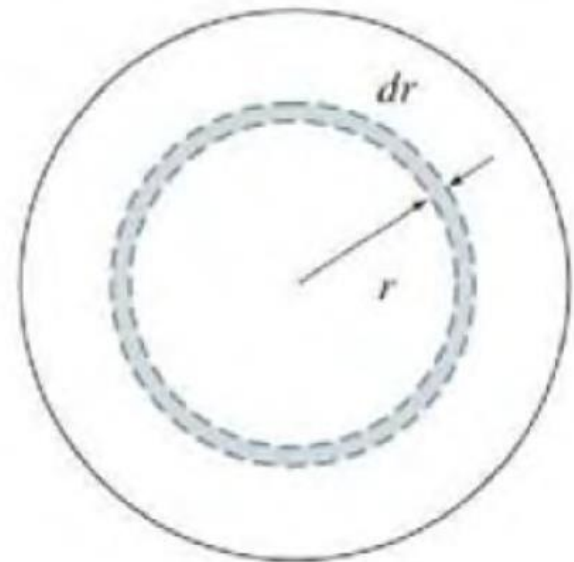
ή
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_0^3} r \quad [r < r_0]$$

το πεδίο αυξάνεται γραμμικά με το r , μέχρι την απόσταση $r = r_0$,
στη συνέχεια ελαττώνεται με ρυθμό $1/r^2$



Άσκηση IV: Μη ομοιόμορφα φορτισμένη συμπαγής σφαίρα

- ❖ Υποθέστε ότι η πυκνότητα φορτίου της στερεάς σφαίρας στο σχήμα, δίνεται από τη σχέση $\rho_E = ar^2$ σταθερά. α) Βρείτε το a σε σχέση με το συνολικό φορτίο Q της σφαίρας και της ακτίνας της r_0 . β) Βρείτε το ηλεκτρικό πεδίο ως συνάρτηση του r στο εσωτερικό της σφαίρας.



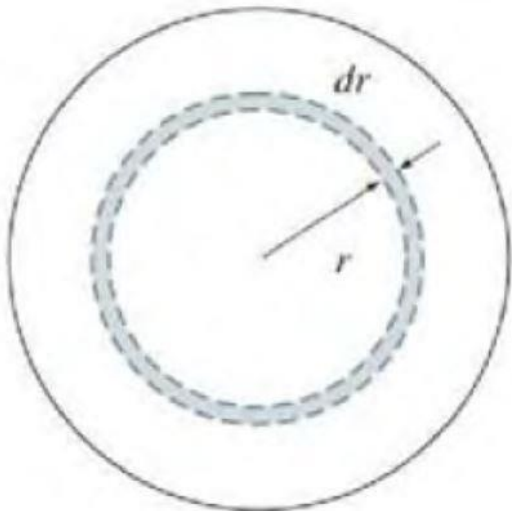
Άσκηση IV: Απάντηση

- **ΛΥΣΗ:** α) Ένα λεπτό κέλυφος ακτίνας r και πάχους dr έχει όγκο $dV = 4\pi r^2 dr$. Το συνολικό του φορτίο δίνεται από την

$$Q = \int \rho_E dV = \int_0^{r_0} (ar^2) (4\pi r^2 dr) = 4\pi a \int_0^{r_0} r^4 dr = \frac{4\pi a}{5} r_0^5$$

Έτσι,

$$a = 5Q / \pi r_0^5$$



Άσκηση IV: Απάντηση

- β) E εντός της σφαίρας

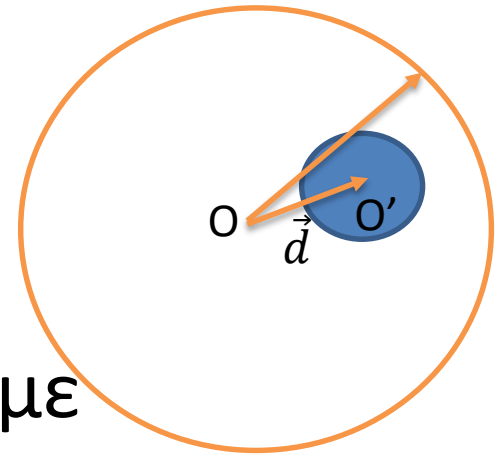
$$Q_{encl} = \int_0^r \rho_E dV = \int_0^r (ar^2)(4\pi r^2 dr) = \int_0^r \left(r \frac{5Q}{4\pi r_0^5} r^2 \right) 4\pi r^2 dr = Q \frac{r^5}{r_0^5}$$

Λόγω συμμετρίας, το E θα είναι το ίδιο σε όλα τα σημεία στην επιφάνεια της σφαίρας ακτίνας r

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q_{encl}}{\epsilon_0} \Rightarrow (E)(4\pi r^2) = Q \frac{r^5}{\epsilon_0 r_0^5}$$

$$E = \frac{Qr^3}{4\pi\epsilon_0 r_0^5}$$

Άσκηση V: Σφαίρα με κοιλότητα



❖ Σφαίρα ακτίνας a είναι φορτισμένη με ομοιόμορφη χωρική κατανομή φορτίου ρ .

A. Να υπολογισθεί το ηλεκτρικό πεδίο E σε όλο το χώρο.

B. Η σφαίρα είναι φορτισμένη με ομοιόμορφη χωρική κατανομή φορτίου ρ παντού εκτός από μια σφαιρική κοιλότητα ακτίνας b . Ναδειχθεί ότι το ηλεκτρικό πεδίο E στην κοιλότητα είναι ομογενές.

Άσκηση V: Απάντηση

Θεωρούμε τη σφαίρα σαν σύνολο από σφαιρικά κελύφη πάχους dr .

Ο όγκος κάθε κελύφους $dV = 4\pi r^2 dr$

Το φορτίο $dQ = \rho 4\pi r^2 dr$

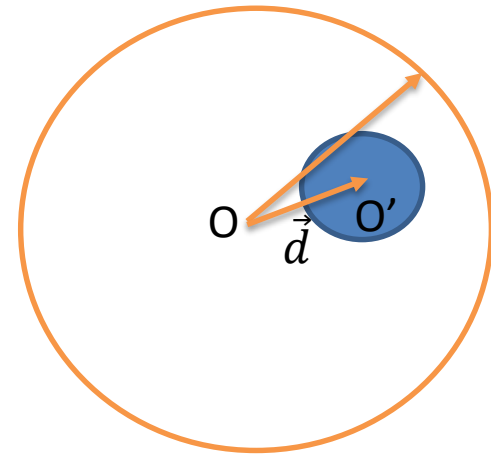
Έξω από τη σφαίρα

$$Q_{o\lambda} = \rho 4\pi \int_0^R r^2 dr \Rightarrow Q_{o\lambda} = \rho 4\pi \frac{R^3}{3} \Rightarrow$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho 4\pi R^3}{3} \frac{1}{r^2} \hat{r} = \frac{\rho 4\pi R^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r^2} \hat{r}$$

Μέσα στη σφαίρα

$$Q_{\epsilon\sigma\omega\tau} = \frac{\frac{4}{3}\pi r^3}{\frac{4}{3}\pi R^3} Q = \frac{r^3}{R^3} Q \Rightarrow \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \rho \frac{4\pi r^3}{3} \frac{1}{r^2} = \frac{\rho r}{3\epsilon_0} \hat{r} = \frac{\rho \vec{r}}{3\epsilon_0}$$

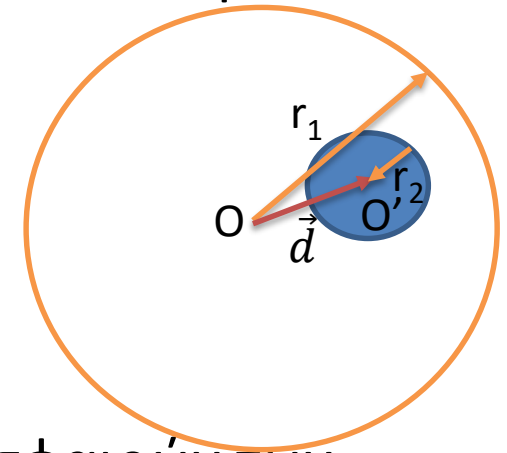


Άσκηση V: Απάντηση

Λόγω της αρχής της υπέρθεσης, την ύπαρξη της κοιλότητας μπορούμε να τη θεωρήσουμε ως επαλληλία δύο κατανομών.

ρ σε όλη τη σφαίρα, κέντρου O
 $-\rho$ στη σφαίρα κέντρου O'

$$\begin{array}{l} \rho: \vec{E}_1 \\ -\rho: \vec{E}_2 \end{array} \quad \text{και} \quad \vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$$



Τα σημεία της κοιλότητας είναι εσωτερικά των σφαιρών των δύο προβλημάτων, άρα:

$$\left. \begin{array}{l} \vec{E}_1 = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \vec{r}_1 \\ \vec{E}_2 = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \vec{r}_2 \end{array} \right\} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \vec{d}$$