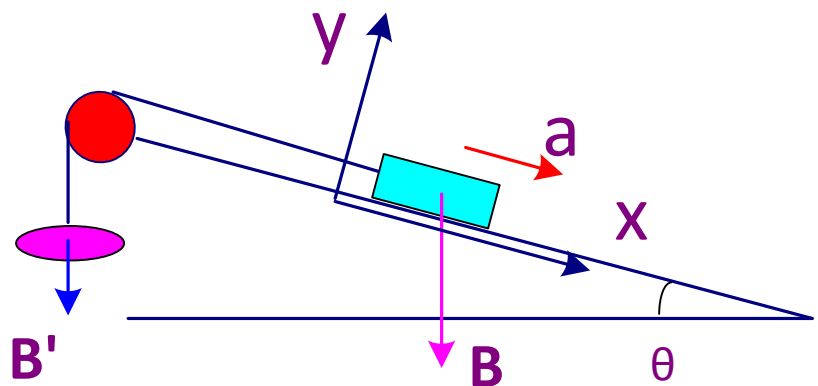


Οι 4 θεμελιώδεις Δυνάμεις στη φύση

Δύναμη	ασκείται σε	μέγεθος πρωτόνια σε απόσταση 10^{-15} m (διάμετρος τους)	εμβέλεια
Βαρυτική	σε μάζες, m	10^{-34} N	άπειρη
Ασθενής προκαλεί την ραδιενεργό διάσπαση	σε στοιχειώδη σωμάτια	10^{-2} N	$<10^{-17}$ m
Ηλεκτρομαγνητική	σε ηλεκτρικά φορτία, q	10^2 N	άπειρη
Ισχυρή συγκρατεί τα σωμάτια στο πυρήνα	σε πυρηνικά σωματίδια	10^4 N	10^{-15} m

Κίνηση υπό σταθερή δύναμη

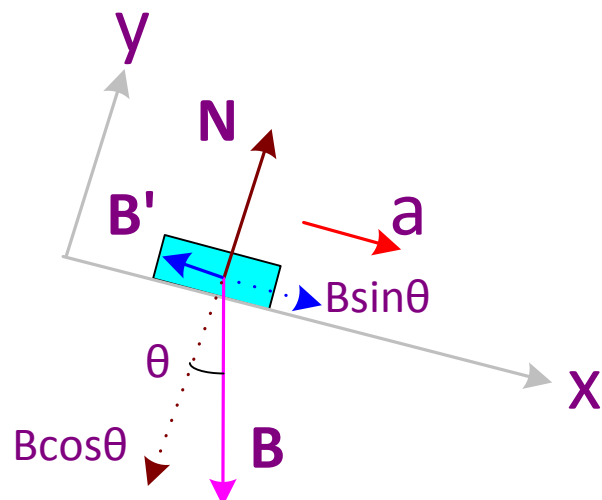


Επιλογή κατάλληλου αδρανειακού συστήματος : **x, y**

όπου ισχύουν οι 2 νόμοι του Newton.

Διάγραμμα ελευθέρου σώματος

δείχνει μόνο τις δυνάμεις που ασκούνται σε ένα σώμα, τα περιβάλλοντα σώματα παραλείπονται



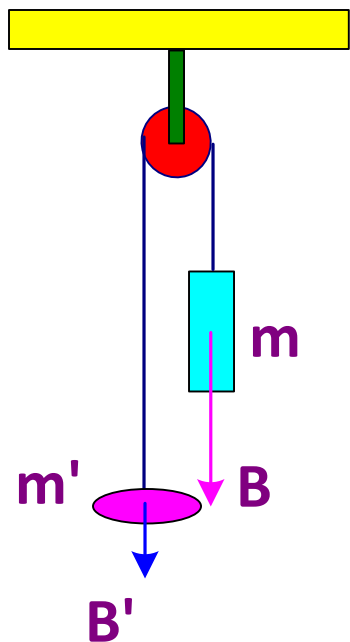
Εξίσωση της κίνησης

$$B \cos \theta = N, a_y = 0$$

αφού βρούμε την συνιστώσα δύναμη, $F_{ολ}$, που ασκείται στο σώμα γράφουμε την εξίσωση της κίνησης

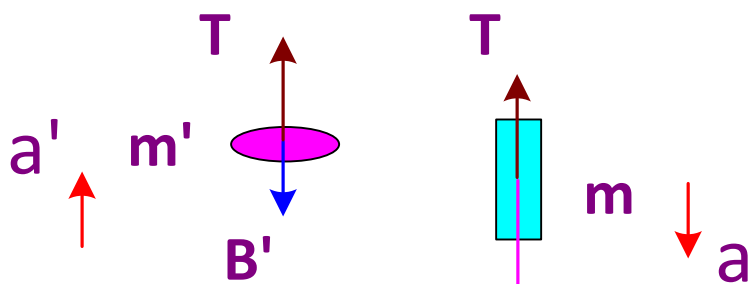
$$F_{ολ} = F_x = m a_x = B \sin \theta - B'$$

Κίνηση σωμάτων μέσω αβαρούς τροχαλίας με μηδενικές τριβές



μόνο κατακόρυφη κίνηση

Διάγραμματα ελεύθερου σώματος



Εξισώσεις της κίνησης

$$-m a = T - mg$$

$$m' a' = T - m'g$$

αφού οι μάζες είναι συνδεδεμένες με νήμα σταθερού μήκους τότε : $a = - a'$

$$-m a = T - mg$$

$$m' a = T - m'g$$

αφαιρόντας $-m a - (m' a) = T - mg - (T - m'g)$

$$m a + m' a = mg - m'g$$

αν $m = m'$ τότε $a=0$

$$a = \frac{m - m'}{m + m'} g$$

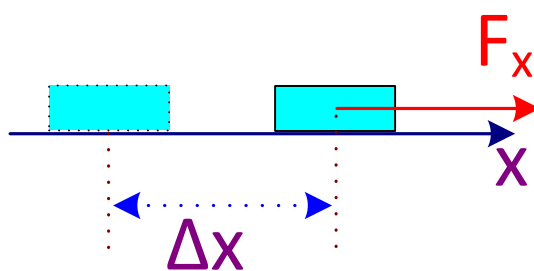
$$T = \frac{2g m m'}{m + m'}$$

Έργο & Ενέργεια

Έργο σε 1 διάσταση

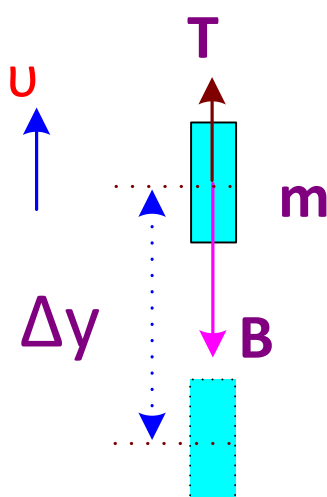
$$W = F_x \Delta x$$

$$1 \text{ Joule} = 1 \text{ J} = 1 \text{ N} \cdot 1 \text{ m}$$



Ανύψωση σώματος

$$u = \text{σταθερή} \quad T = B$$



Η T παράγει έργο W_T

$$W_T = T \Delta y$$

Η B καταναλώνει έργο W_B

$$W_B = -B \Delta y$$

Αν σώμα είναι ακίνητο
 $u = 0$

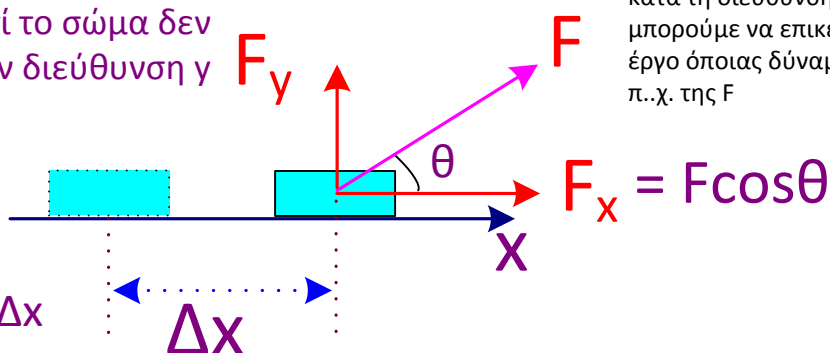
τότε $\Delta y = 0$ και έτσι καμμία δύναμη δεν παράγει ή καταναλώνει έργο $W_T = 0 = W_B$

η ενέργεια που καταναλώνουμε για να ασκούμε την T θέτει σε κίνηση τα κύτταρα των μυών μέσα στο σώμα μας

Η F_y δεν παράγει έργο γιατί το σώμα δεν μετακινείται κατά την διεύθυνση y

Έργο σε περισσότερες διαστάσεις

μόνο η F_x παράγει έργο $W_x = F_x \Delta x$



Προφανώς θα ασκούνται κι άλλες δυνάμεις για να κινείται το σώμα κατά τη διεύθυνση x , Αλλά όμως μπορούμε να επικεντρωθούμε στο έργο όποιας δύναμης επιθυμούμε π.χ. της F

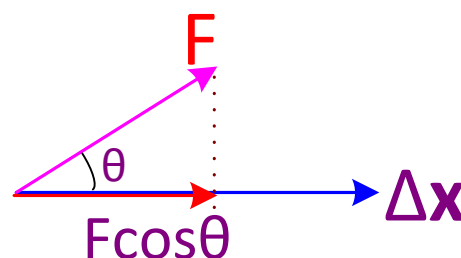
Το έργο W_F που παράγει η F είναι αυτό που παράγει η F_x : $W_x = F_x \Delta x$

$$W_F = W_x = F_x \Delta x = F \cos \theta \Delta x$$

$$W_F = F \cos \theta \Delta x = F \Delta x$$

Το έργο W_F ισούται με το εσωτερικό γινόμενο του ανύσματος F επί το άνυσμα Δx

$$W_F = F \Delta x = F \Delta x \cos \theta$$



$$\mathbf{F} = F_x \mathbf{i} + F_y \mathbf{j} + F_z \mathbf{z}$$

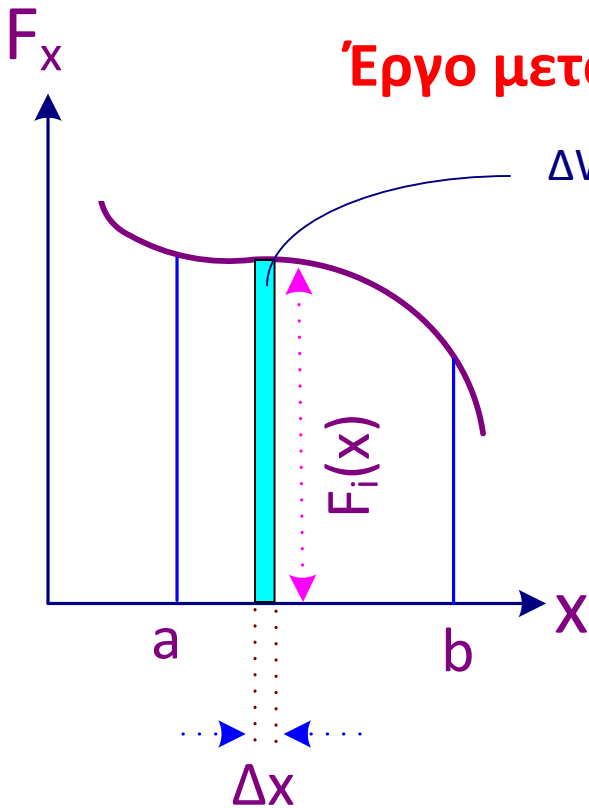
$$\Delta \mathbf{r} = \Delta x \mathbf{i} + \Delta y \mathbf{j} + \Delta z \mathbf{z}$$

Γενικά : $W = \mathbf{F} \Delta \mathbf{r} = F_x \Delta x + F_y \Delta y + F_z \Delta z$

γιατί : $i \cdot i = 1, j \cdot j = 1, z \cdot z = 1$

και $i \cdot j = 0, j \cdot z = 0, i \cdot z = 0$

Έργο μεταβαλλόμενης δύναμης

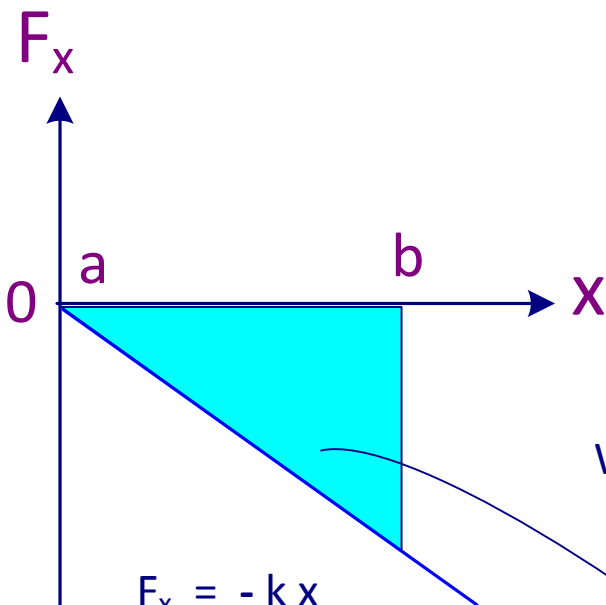


$$\Delta W_i = F_x(x_i) \Delta x$$

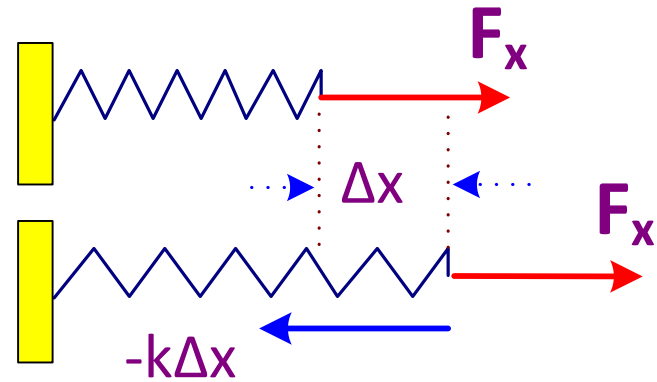
$$W = \sum \Delta W_i = \sum F_x(x_i) \Delta x$$

$$W = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \sum F_x(x_i) \Delta x$$

$$W = \int_a^b F_x(x_i) dx = \text{εμβαδόν κάτω από την } F_x$$



$F_x = -kx$
Δύναμη
επαναφοράς



$$W = \int_a^b F_x(x_i) dx$$

$$W = \int_a^b (-kx) dx$$

$$W = -k \left[\frac{1}{2} x^2 \right]_a^b = \frac{1}{2} k (a^2 - b^2)$$

$a=0$ $W = -\frac{1}{2} k b^2 = -\frac{1}{2} k b b = \text{εμβαδόν τριγώνου}$

Έργο-Κινητική Ενέργεια

$$W = \int_a^b \mathbf{F}_x(x) dx = \int_a^b m \frac{du_x}{dt} dx \qquad \frac{du_x}{dt} = \frac{du_x}{dx} \frac{dx}{dt} = \frac{du_x}{dx} u_x$$

$$W = \int_{u_a}^{u_b} m u_x du_x = m \left[\frac{1}{2} u_x^2 \right]_{u_a}^{u_b} = \frac{1}{2} m u_b^2 - \frac{1}{2} m u_a^2$$

Έργο = $W = \Delta E_k =$ μεταβολή κινητικής ενέργειας

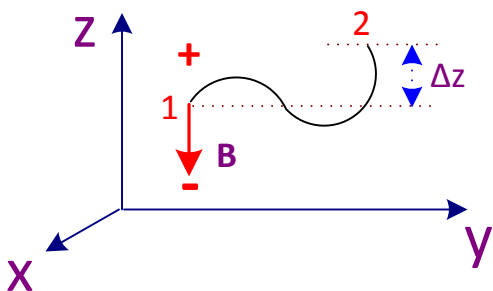
άρα ο ορισμός

Έργο = $F x =$ Ενέργεια

Θεώρημα Έργου - Ενέργειας

F_x είναι η $F_{\text{χολική}}$

Έργο του βάρους από 1 σε 2



ανεξάρτητο από $\Delta x, \Delta y$ μετατόπιση

εξαρτάται μόνο από την κατακόρυφη Δz μετατόπιση

$$W_B = -B \Delta z = -B (z_2 - z_1) = -B z_2 + B z_1$$

το B έχει αρνητική φορά

Βαρυτική Δυναμική Ενέργεια

$$W_B = B y = mg y$$

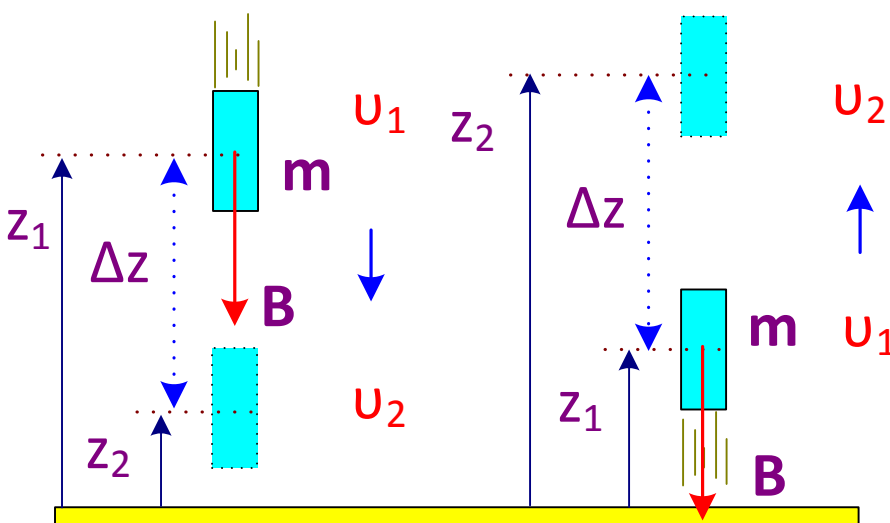
Αν μόνο η B ασκείται

$$W_B = \Delta E_{\text{κινητική}}$$

τελική-αρχική

z_1 : αρχικό

z_2 : τελικό



$$-mg z_2 + mg z_1 = K_2 - K_1$$

$$K_1 + mg z_1 = K_2 + mg z_2$$

$$K_1 + mg z_1 = \text{σταθερό}$$

Διατήρηση Μηχανικής Ενέργειας

Δυναμική Ενέργεια ↔ Κινητική Ενέργεια

Διατήρηση της Ενέργειας

Διατηρητική δύναμη

Εργο που παράγει είναι ανεξάρτητο της διαδρομής.

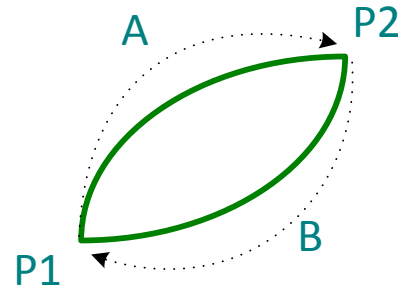
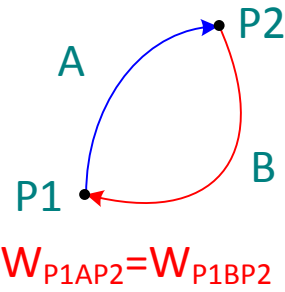
Ισοδύναμα



Εργο σε κλειστή διαδρομή είναι μηδέν.

$$W_{P_1 P_2 P_1} = 0$$

$$W_{P_1 A P_2} = W_{P_1 B P_2} \iff 0 = W_{P_1 A P_2} - W_{P_1 B P_2} \iff 0 = W_{P_1 A P_2} + W_{P_2 B P_1}$$



Η Ηλεκτρική δύναμη είναι διατηρητική δύναμη

Για την απόδειξη αρκεί να πρέπει να αποδείξω ότι για 2 διαφορετικές διαδρομές για τη μετακίνηση ενός φορτίου q από το A στο B το έργο της ηλεκτρικής δύναμης είναι ίδιο

Διαλέγω τη μιά διαδρομή $AA'B$

Που αποτελείται από το τόξο AA' με ακτίνα r_A και την ακτινική μετακίνηση $A'B$

$$W_{AA'B} = W_{AA'} + W_{A'B}$$

$$W_{AA'B} = \int_A^{A'} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} + \int_{A'}^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{r_A}^{r_B} k \frac{Qq}{r^2} dr$$

$$W_{AA'B} = kQq \left[-\frac{1}{r} \right]_{r_A}^{r_B} = kQq \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right)$$

Διαλέγω την άλλη διαδρομή $AB'B$

Που αποτελείται από την ακτινική μετακίνηση AB' και το τόξο $B'B$ με ακτίνα r_B

$$W_{AB'B} = W_{AB'} + W_{B'B}$$

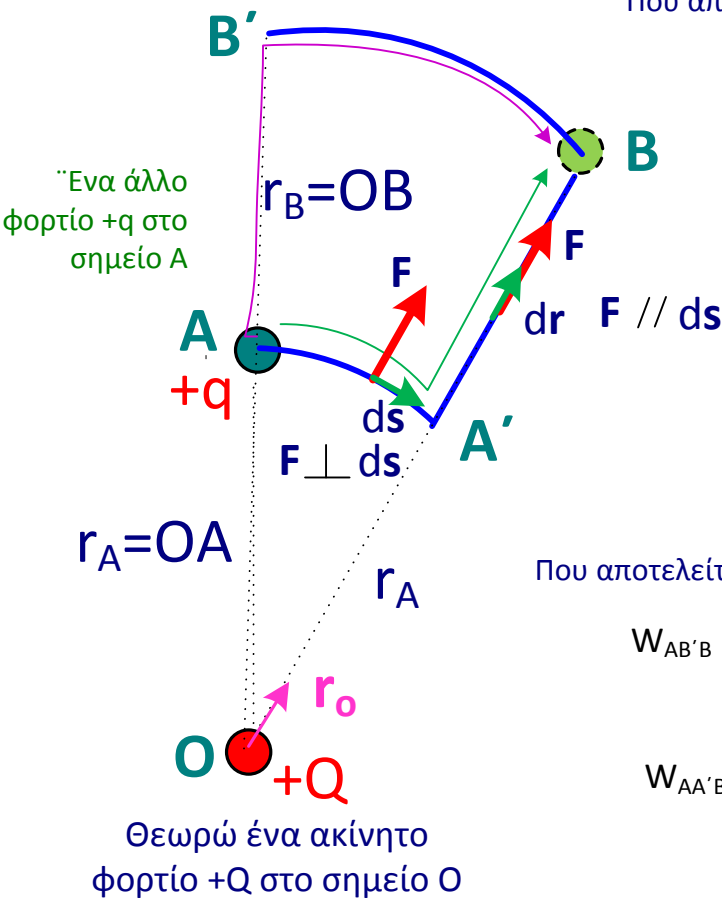
$$W_{AB'B} = \int_A^{B'} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} + \int_{B'}^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{r_A}^{r_B} k \frac{Qq}{r^2} dr$$

$$W_{AB'B} = kQq \left[-\frac{1}{r} \right]_{r_A}^{r_B} = kQq \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right)$$

επομένως $W_{AA'B} = W_{AB'B}$ $W_{AA'B} = kQq \left[-\frac{1}{r} \right]_{r_A}^{r_B} = kQq \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right)$

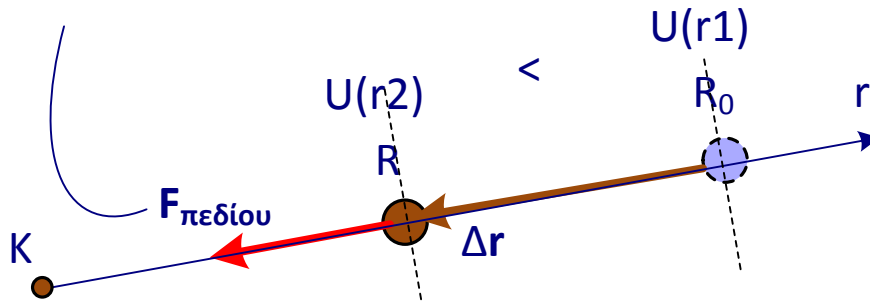
Ανάλογη απόδειξη μπορεί να γίνει για τη βαρυτική δύναμη η οποία είναι και αυτή συντηρητική

Άρα η Ηλεκτρική δύναμη είναι συντηρητική



Συνάρτηση Δυναμικής ενέργειας

Η δύναμη $F_{\text{πεδίου}}$ ενός συντηρητικού πεδίου που ωθεί αυθόρμητα παράγοντας έργο $W_{\text{πεδίου}}$ το κατάλληλο υπόθεμα (πχ μάζα-(βαρ Πεδίο) φορτίο (Ηλεκ Πεδίο)) προς τη διεύθυνση όπου «καταλανώνεται» (ελαττώνεται) η δυναμική ενέργεια ($\Delta U < 0$) του πεδίου ώστε : $-\Delta U = \Delta W_{\text{πεδίου}}$



$$0 < W_{\text{πεδίου}} = F_{\text{πεδίου}} \Delta R = -\Delta U \quad F_{\text{πεδίου}} = -\frac{\Delta U}{\Delta r} \quad F_{\text{πεδίου}} = -\frac{dU}{dr}$$

Δηλ η **αρνητική** παράγωγος της U ως προς τη μετατόπιση r μας παρέχει τη δύναμη $F_{\text{πεδίου}}$ του πεδίου

Αφού $\Delta U = U(r2) - U(r1) < 0$

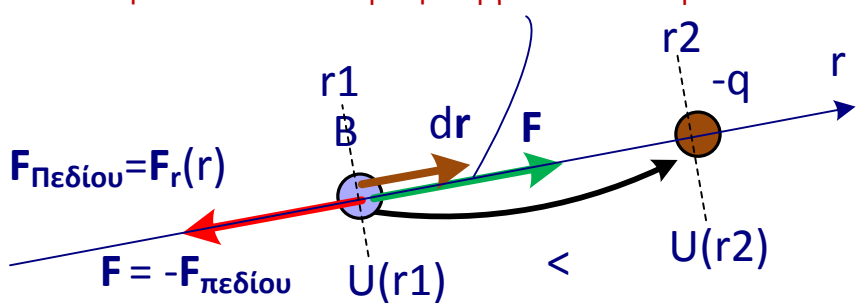
Αν η δύναμη του πεδίου ασκείται από ένα κέντρο και εξαρτάται από την απόσταση r του κέντρου K τότε η δύναμη λέγεται **κεντρική**

$$F_{\text{πεδίου}} = F_r(r)$$

Αν εφαρμόσω δύναμη F ίση και αντίθετη του πεδίου F_r $F = -F_{\text{πεδίου}}$

Τότε το σώμα κινείται χωρίς να επιταχύνεται

Αν η F είναι **παράλληλη** με τη μετατόπιση dr , τότε η F **παράγει** έργο που προστίθεται στην αρχική δυναμική ενέργεια $U(r1)$ και αποθηκεύεται σαν δυναμική ενέργεια και το σώμα κινείται από χαμηλή $U(r1)$ σε υψηλή $U(r2)$ δυναμική ενέργεια



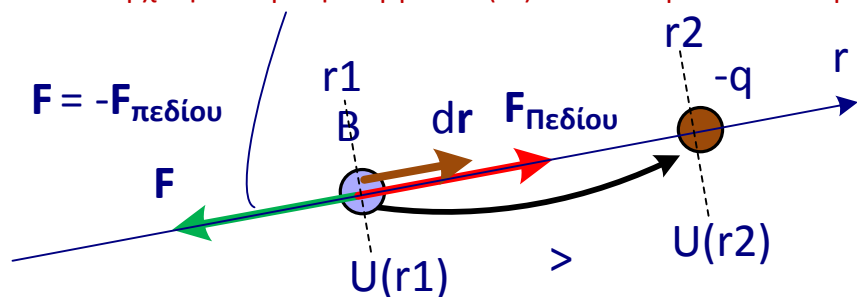
$$0 < W_F = F \Delta r$$

$$U(r1) + F(r) \Delta r = U(r2)$$

$$0 < W_F = F \Delta r = \Delta U = U(r2) - U(r1)$$

$$U(r1) < U(r2)$$

Αν η F είναι **αντιπαράλληλη** με τη μετατόπιση dr , τότε η F **καταναλώνει** έργο που αφαιρείται από την αρχική δυναμική ενέργεια $U(r1)$ και το σώμα κινείται προς χαμηλότερη $U(r1)$ δυναμική ενέργεια



$$0 > W_F = F \Delta r$$

$$U(r1) + F(r) \Delta r = U(r2)$$

$$0 > W_F = F \Delta r = \Delta U = U(r2) - U(r1)$$

$$U(r1) > U(r2)$$

Υπολογίζοντας το έργο δύναμης αντίθετης του πεδίου από μια τυχαία θέση $r=R$ σε κάποια άλλη συγκεκριμένη θέση $R=R_0$ που επιλέγουμε να προσδιορίσουμε τη τιμή $U(r)$ σε τυχαία θέση του συντηρητικού πεδίου

$$\int_R^{R_0} F dr = -\int_R^{R_0} F_r(r) dr = \int_R^{R_0} dU = U(R_0) - U(R)$$

Μπορούμε να βρούμε μια θέση $r=R_0$ όπου η δυναμική ενέργεια $U(R_0)$ παίρνει μια γνωστή τιμή π.χ. $U(R_0)=0$

$$U(R) = U(R_0) + \int_R^{R_0} F_r(r) dr$$

Έτσι μπορούμε να προσδιορίσουμε τη τιμή $U(R)$ σε τυχαία θέση του συντηρητικού πεδίου

Αλλάζοντας τα όρια του παραπάνω ολοκληρώματος καταλήγουμε σε μια γραφή που συνήθως είναι γνωστή :

$$U(R) = U(R_0) - \int_{R_0}^R F_r(r) dr$$

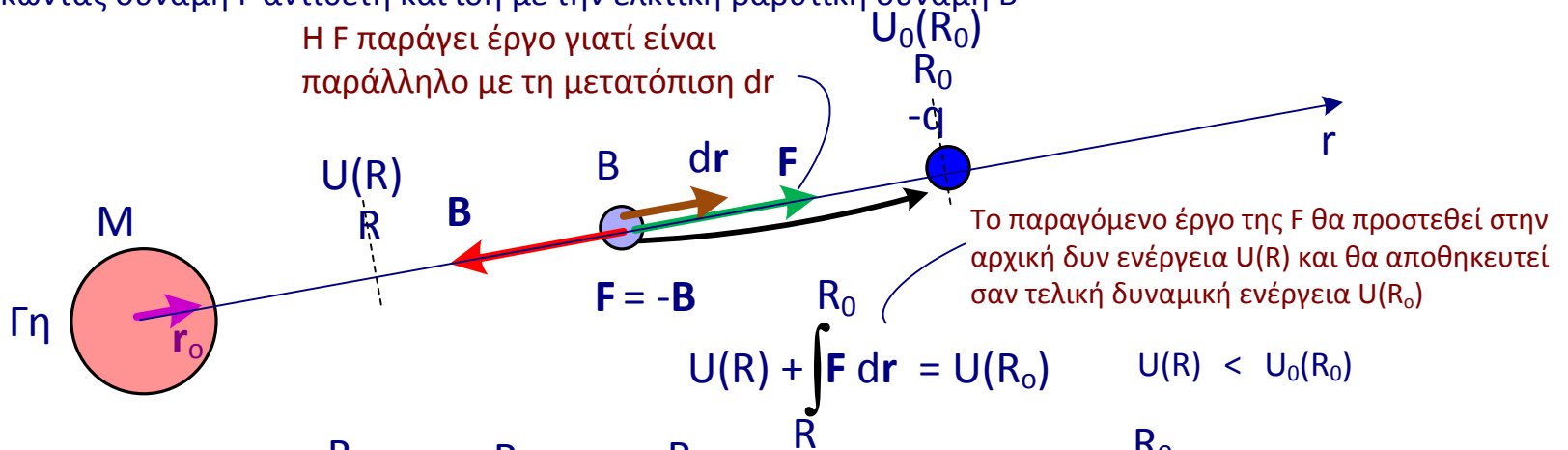
Συνάρτηση της δυναμικής ενέργειας

Πχ για το βαρυτικό πεδίο [$F_r = K_N(M m)/r^2$] ποια είναι η δυν ενέργεια $U(r)$

Θετικό σώμα μάζας M βρίσκεται στη θέση $r=0$ και ένα άλλο σώμα μάζας m στη θέση $r=R$ με δυναμική ενέργεια $U(R)$

Μετακινούμε σιγά-σιγά χωρίς επιτάχυνση το σώμα μάζας m από τη θέση R μέχρι τη θέση R_0 ασκώντας δύναμη F αντίθετη και ίση με την ελκτική βαρυτική δύναμη B

Η F παράγει έργο γιατί είναι παράλληλο με τη μετατόπιση dr



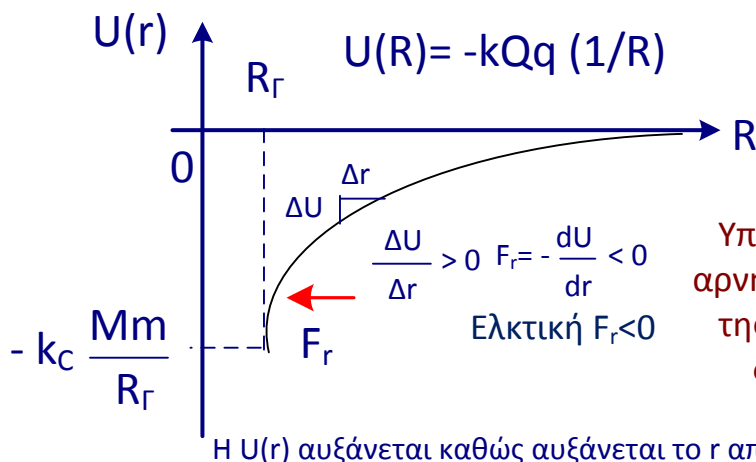
$$W_F = U(R_0) - U(R) = \int_R^{R_0} F dr = - \int_R^{R_0} B dr = - \int_R^{R_0} kMm/r^2 (-r_0) (r_0 dr) = \int_R^{R_0} kMm/r^2 dr$$

Τα έργο W_F που παράγει η F θα αυξήσει τη δυναμική ενέργεια από $U(R)$ σε $U(R_0)$. Άρα το W_F δηλ θα είναι ίσο με τη μεταβολή της δυναμικής ενέργειας

$$U(R_0) - U(R) = kMm \int_R^{R_0} (1/r^2) dr = [-1/r]_R^{R_0}$$

$$U(R_0) - U(R) = -kQq (1/R_0 - 1/R) \quad 0 - U(R) = -kQq (0 - 1/R) \quad -U(R) = -kQq (-1/R)$$

Σε πολύ μεγάλη απόσταση τα σώματα $R_0 = \infty \quad B(R_0 = \infty) = 0$ ασκούν πρακτικά μηδενική έλξη



Συνάρτηση της δυναμικής ενέργειας Βαρυτικού Πεδίου Newton

Υπολογίζοντας την αρνητική παράγωγο της $U(r)$ Εξάγω την δύναμη Newton

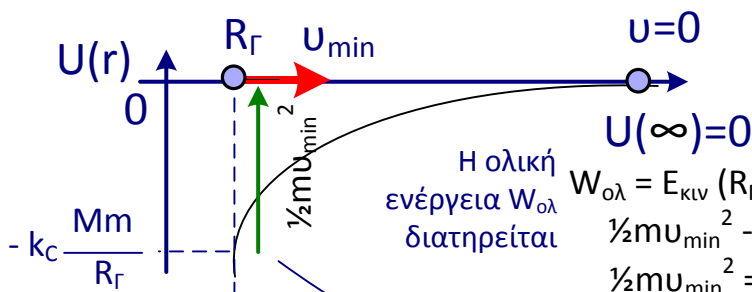
$$F_r = - \frac{dU}{dr} = - \left(k_N \frac{Mm}{r^2} \right) = k_N \frac{Mm}{r^2}$$

Σχόλια : Η συνάρτηση της δυναμικής ενέργειας είναι αρνητική

$$U(R) = -kQq (1/R)$$

...αυτό οφείλεται στο γεγονός ότι η βαρυτική δύναμη είναι ελκτική και επομένως τα σώματα έλκονται, αρχικά από πολύ μεγάλη απόσταση (άπειρη) όπου η βαρυτική δύναμη πρακτικά δεν υπάρχει άρα και η δυναμική ενέργεια είναι μηδέν, σε μια θέση όπου τα σώματα αυθόρμητα ευρίσκονται σχετικά κοντά ελατώνοντας την αρχική μέγιστη ενέργειά τους που ήταν 0 (στο άπειρο) και επομένως αποκτά ενέργειες $U(R) < 0$.

Πόση είναι η ελάχιστη ταχύτητα u_{min} η λεγόμενη $u_{\text{διαφυγής}}$ που πρέπει να εκτοξεύσω ένα σώμα για να ξεφύγει από την έλξη της G_N ?



Το σώμα θα έχει ξεφύγει από την έλξη της G_N όταν φθάσει σε μεγάλη απόσταση $r = \infty$ όπου η βαρύτητα $= 0$ ή $U(\infty) = 0$ εκεί μπορεί να έχει μηδενιστεί η ταχύτητά του

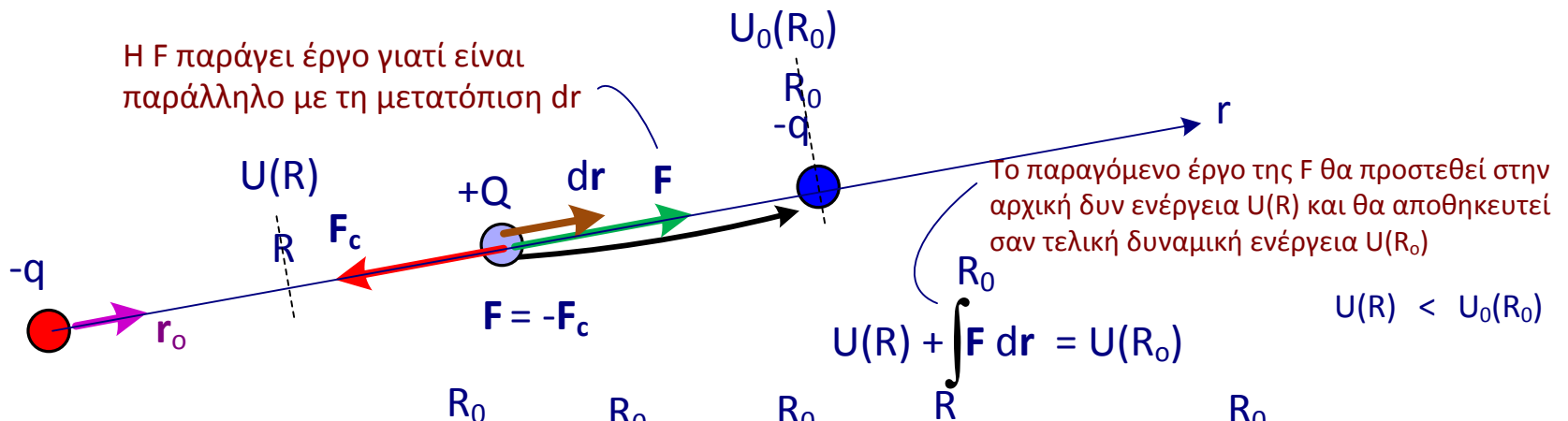
$$u_{min} = u_{\text{διαφυγής}} = (2KM/R_G)^{1/2}$$

Δηλ η $E_{κιν}$ που χρειάζεται για ξεφύγει το σώμα από τη G_N πρέπει να είναι ίση με τη αρχική δυναμική ενέργεια του σώματος

Πχ για το πεδίο Coulomb [$F_r = K_c(Q q)/r^2$] ποια είναι η δυν ενέργεια $U(r)$

αρνητικό- q φορτίο βρίσκεται στη θέση $r=0$ και θετικό $+Q$ φορτίο στη θέση $r=R$ με δυναμική ενέργεια $U(r)$

Μετακινούμε σιγά-σιγά χωρίς επιτάχυνση το θετικό φορτίο $+Q$ από τη θέση R μέχρι τη θέση R_0 ασκώντας δύναμη F αντίθετη από και ίση με την ελκτική ηλεκτρική δύναμη F_c



$$W_F = U(R_0) - U(R) = \int_R^{R_0} F dr = - \int_R^{R_0} F_c dr = - \int_R^{R_0} [kQq]/r^2 (-r_0) (r_0 dr) = \int_R^{R_0} [kQ(q)]/r^2 dr$$

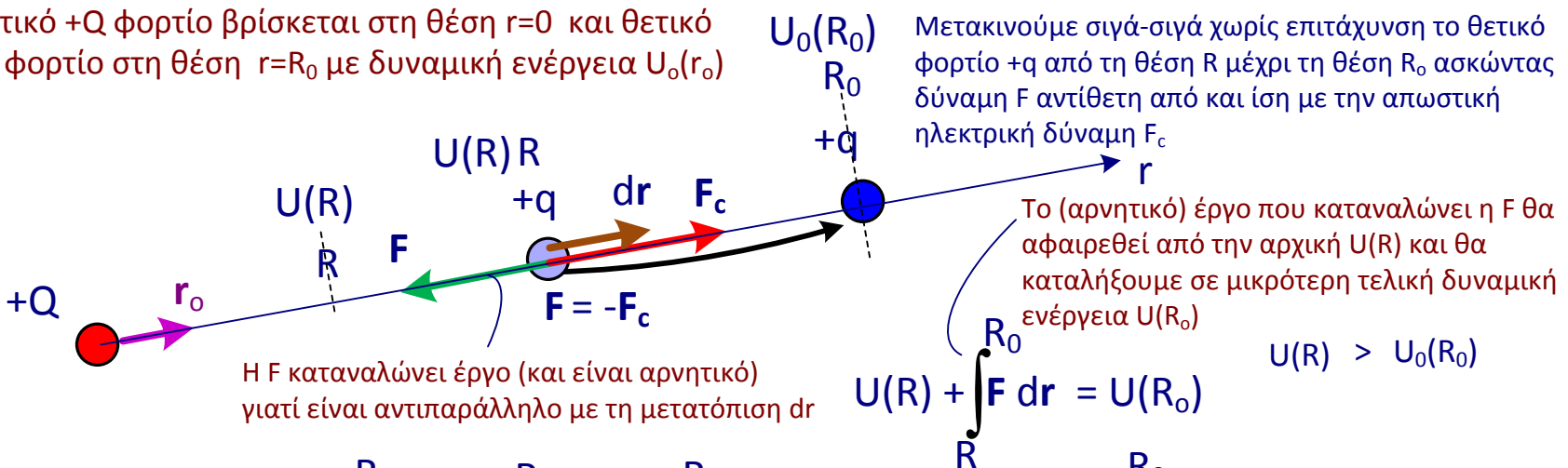
Τα έργο W_F που παράγει η F θα αυξήσει τη δυναμική ενέργεια από $U(R)$ σε $U(R_0)$. Άρα το W_F θα είναι ίσο με τη μεταβολή (αύξηση) της δυναμικής ενέργειας

$$W_F = U(R_0) - U(R) = kQq \int_R^{R_0} (1/r^2) dr = [-1/r]_R^{R_0}$$

$$U(R_0) - U(R) = -kQq (1/R_0 - 1/R) \quad 0 - U(R) = -kQq (0 - 1/R) \quad -U(R) = -kQq (-1/R)$$

$$R_0 = \infty \quad F_c(R_0 = \infty) = 0 \quad U(R_0 = \infty) = 0 \quad U(r) = -k \frac{Qq}{r}$$

Θετικό $+Q$ φορτίο βρίσκεται στη θέση $r=0$ και θετικό $+q$ φορτίο στη θέση $r=R_0$ με δυναμική ενέργεια $U_0(r_0)$



$$W_F = U(R_0) - U(R) = \int_R^{R_0} F dr = - \int_R^{R_0} F_c dr = - \int_R^{R_0} [kQq]/r^2 (r_0) (r_0 dr) = - \int_R^{R_0} [kQq]/r^2 dr$$

Τα έργο W_F που καταναλώνει η F θα ελαττώσει τη δυναμική ενέργεια από $U(R)$ σε $U(R_0)$.

$$W_F = U(R_0) - U(R) = -kQq \int_R^{R_0} (1/r^2) dr = -[-1/r]_R^{R_0}$$

$$U(R_0) - U(R) = kQq (1/R_0 - 1/R) \quad 0 - U(R) = kQq (0 - 1/R) \quad -U(R) = kQq (-1/R)$$

$$R_0 = \infty \quad F_c(R_0 = \infty) = 0 \quad U(R_0 = \infty) = 0 \quad U(r) = k \frac{Qq}{r}$$

Γενικά για 2 φορτία Q, q σε απόσταση r έχουν δυναμική ενέργεια

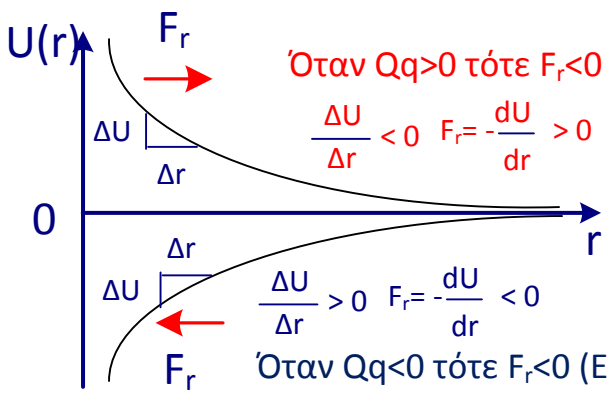
$$U(r) = k \frac{Qq}{r}$$

Όπου τα Q, q θεωρούνται αλγεβρικά με το πρόσημό τους (+ ή -)

$$U(r) = k \frac{Qq}{r} > 0$$

$$U(r) = k \frac{Qq}{r} < 0$$

Όταν $Qq > 0$ τότε $U(r) > 0$ (Απωστική Δυν ενέργεια) Όταν $Qq < 0$ τότε $U(r) < 0$ (ελκτική Δυν ενέργεια)



Συνάρτηση Δυναμικής ενέργειας Πεδίου Coulomb

Υπολογίζοντας την αρνητική παράγωγο της $U(r)$ Εξάγω την δύναμη Coulomb

$$F_r = - \frac{dU}{dr} = -(-k_c \frac{Qq}{r^2}) = k_c \frac{Qq}{r^2}$$

$$U(r) = k \frac{Qq}{r}$$

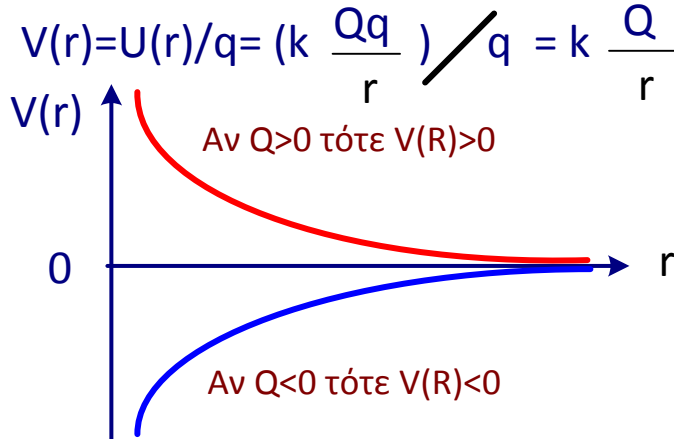
Όπως το ηλεκτρικό πεδίο, που ορίστηκε ως η δύναμη ανά μονάδα φορτίου έτσι πολύ χρήσιμη είναι και το ηλεκτρικό δυναμικό

Δυναμικό σημειακού φορτίου ...είναι η δυναμική ενέργεια ανά μονάδα φορτίου

Μονάδες μέτρησης του Δυναμικού

$$V(r) = U(r)/q$$

$$1 \text{ Volt} = 1 \text{ J} / 1 \text{ C}$$



$$V(r) = k \frac{Q}{r}$$

Συνήθως χρησιμοποιείται η διαφορά δυναμικού ΔV μεταξύ 2 σημείων ενός ηλεκτρικού πεδίου που έχουν δυναμικό $V(R1)$ και $V(R2)$ Όπου $\Delta V = V(R2) - V(R1)$

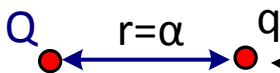
Χρησιμότητα του ηλεκτρικού δυναμικού

Έστω ότι έχω σημειακό φορτίο Q Το οποίο έχει δυναμικό

$$V(r) = k \frac{Q}{r}$$

$$V(r) = U(r)/q$$

Αν μετακινήσω από πολύ μακριά ένα τυχαίο φορτίο q ίσο με $q = \beta \text{ C}$ κοντά στο Q σε απόσταση $r = \alpha$



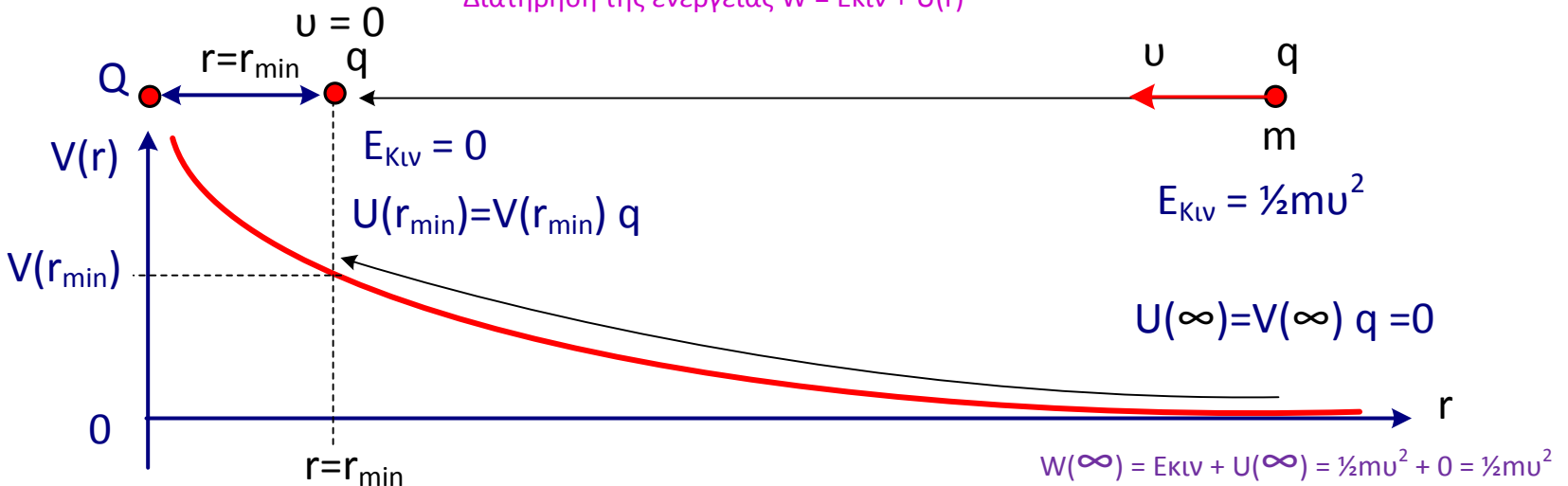
...τότε η δυναμική τους θα ενέργεια είναι $U(\alpha) = V(\alpha) q = k \frac{Qq}{r}$

Αυτό σημαίνει πως για να μετακινηθεί φορτίο $q=1\text{C}$, αρχικά σε μεγάλη απόσταση, σε μια απόσταση r από το Q , σημαίνει πως καταναλώνεται (ομόσημα φορτία) ή κερδίζεται (ετερόσημα φορτία) ενέργεια σε joule ίση με $V(r)1\text{C}$ δηλ $U(r) = V(r)1\text{C}$

Και δεν χρειάζεται να την υπολογίζω κάθε φορά που θα μεταφέρω και άλλο φορτίο q

Αν ένα σώμα μάζας m έχει θετικό φορτίο $+q$ Έχει ταχύτητα u και πλησιάζει από πολύ μακριά ένα θετικό φορτίο $+Q$. Να βρεθεί ποια θα είναι η ελάχιστη απόσταση r_{\min} που θα βρεθούν τα 2 φορτία.

Διατήρηση της ενέργειας $W = E_{\text{κιν}} + U(r)$



$$W(r_{\min}) = E_{\text{κιν}} + U(r_{\min}) = 0 + V(r_{\min})q = V(r_{\min})q$$

$$W(\infty) = E_{\text{κιν}} + U(\infty) = \frac{1}{2}mu^2 + 0 = \frac{1}{2}mu^2$$

$$W(r_{\min}) = W(\infty) \quad V(r_{\min})q = \frac{1}{2}mu^2 \quad kQq/r_{\min} = \frac{1}{2}mu^2 \quad r_{\min} = kQq/(\frac{1}{2}mu^2)$$

Και έτσι δεν χρειάζεται να κάνω κανένα άλλο υπολογισμό έργου δύναμης του ηλεκτρ πεδίου με ολοκληρώματα

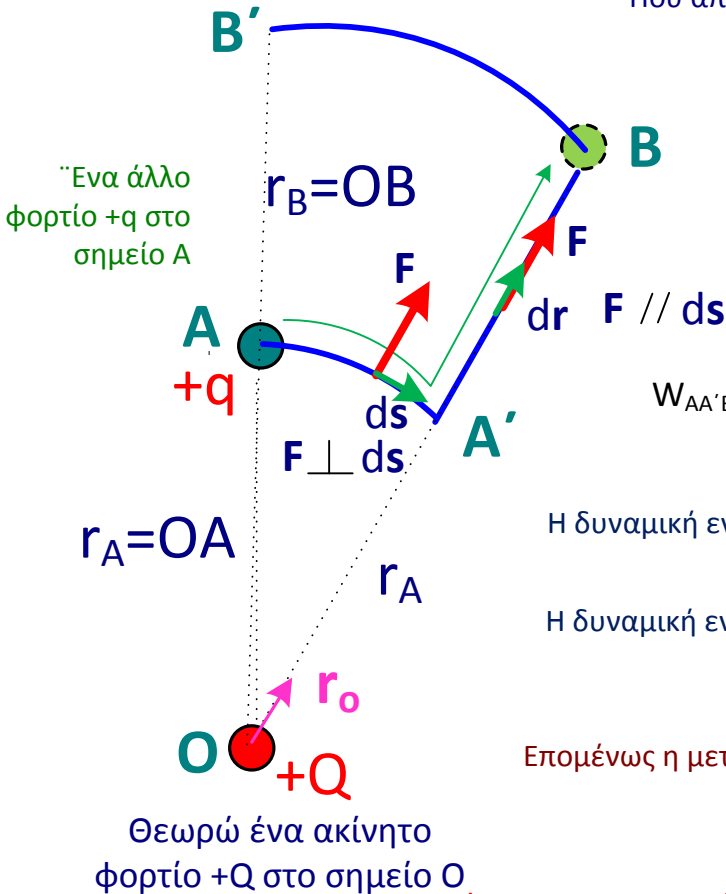
Θετικό φορτίο Q είναι τοποθετημένο στο O

Να βρεθεί το έργο της δύναμης για τη μετακίνηση ενός θετικού φορτίου q από το A στο B.

Ακολουθως να βρείτε τη μεταβολή της δυναμικής ενέργειας κατά τη παράπάνω μετακίνηση

Αφού το πεδίο είναι συντηρητικό διαλέγω μιά διαδρομή AA'B για τον υπολογισμό του έργου

Που αποτελείται από το τόξο AA' με ακτίνα r_A και την ακτινική μετακίνηση A'B



$$W_{AA'B} = W_{AA'} + W_{A'B}$$

$$W_{AA'B} = \int_A^{A'} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} + \int_{A'}^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{r_A}^{r_B} k \frac{Qq}{r^2} dr$$

$$W_{AA'B} = kQq \left[-\frac{1}{r} \right]_{r_A}^{r_B} = kQq \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right)$$

Η δυναμική ενέργεια στο B είναι : $U_B = V(r_B) Q = kQq/r_B$

Η δυναμική ενέργεια στο A είναι : $U_A = V(r_A) Q = kQq/r_A$

Επομένως η μεταβολή της δυναμικής ενέργειας είναι :

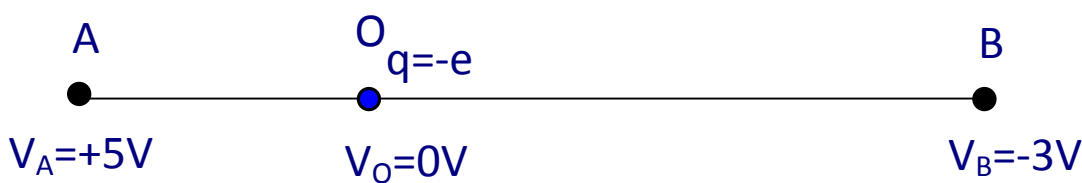
$$\Delta U = U_B - U_A = V(r_B) q - V(r_A) q = kQq(1/r_B - 1/r_A)$$

Δηλ. ότι και το έργο της δύναμης του πεδίου που υπολογίσαμε προηγουμένως

Άρα χρησιμοποιώντας την έννοια του δυναμικού μπορούμε πολύ πιο εύκολα να υπολογίσουμε το έργο για την μετατόπιση φορτίων μέσα σε ηλεκτρικά πεδία

Ένα αρνητικό φορτίο (ηλεκτρόνιο) $q=-e$ είναι τοποθετημένο στη θέση O με δυναμικό 0 V.

Αν το ηλεκτρόνιο αφηθεί ελεύθερο να κινηθεί κατά μήκος της ευθύγραμμης διαδρομής AOB, όπου $V_A=+5V$ και $V_B=-3V$, σε ποιά από τις διαδρομές OA ή OB θα κινηθεί και πόσο θα είναι το αντίστοιχο έργο?



Για τη μετακίνηση από το O στο A το έργο θα είναι :

$$U_A - U_O = V(A) (-e) - V(O) (-e) = (+5V)(-e) - (0V)(-e) = -5eV < 0$$

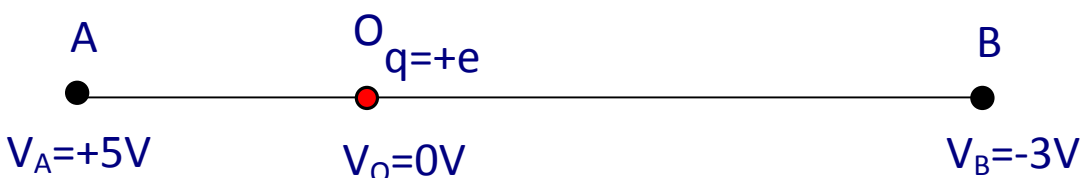
Εδώ η μεταβολή της δυν ενέργειας είναι αρνητική δηλ το ηλεκτρόνιο εκκλείει ενέργεια για τη μετακίνηση αυτή, άρα αυτή γίνεται αυθόρμητα

Για τη μετακίνηση από το O στο B το έργο θα είναι :

$$U_B - U_O = V(B) (-e) - V(O) (-e) = (-3V)(-e) - (0V)(-e) = +3eV > 0$$

Εδώ η μεταβολή της δυν ενέργειας είναι θετική δηλ χρειάζεται να πάρει ενέργεια το ηλεκτρόνιο για τη μετακίνηση αυτή

Να επαναλάβεται την παράπάνω άσκηση με θετικό φορτίο $q=+e$



Δύναμη και Δυναμική Ενέργεια

αν τα P και P₀ διαφέρουν κατά dr

$$dU = U(P) - U(P_0) = -\mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$

$$dU = -\mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = F_x dx + F_y dy + F_z dz$$

αν $dy = 0, dz = 0$

$$dU = -F_x dx$$

$$F_x = - \frac{dU_x}{dx}$$

Γενικά

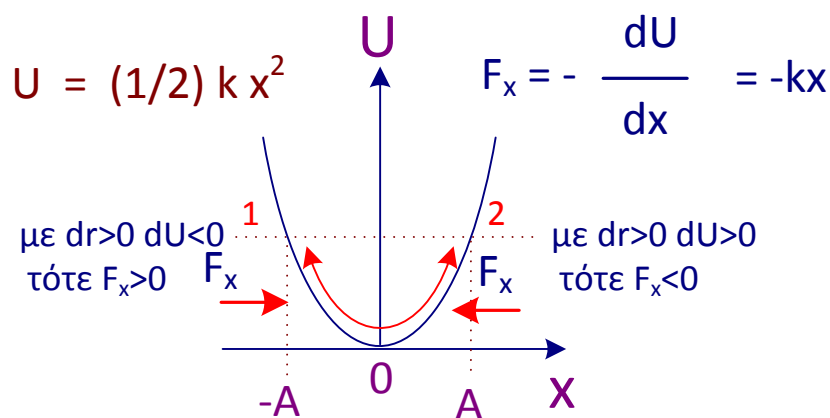
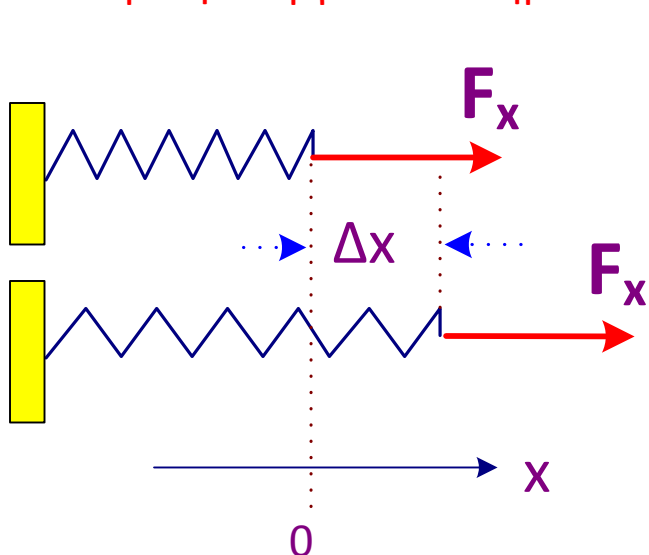
$$F_x = - \frac{\partial U_x}{\partial x}$$

$$F_y = - \frac{\partial U_y}{\partial y}$$

$$F_z = - \frac{\partial U_z}{\partial z}$$

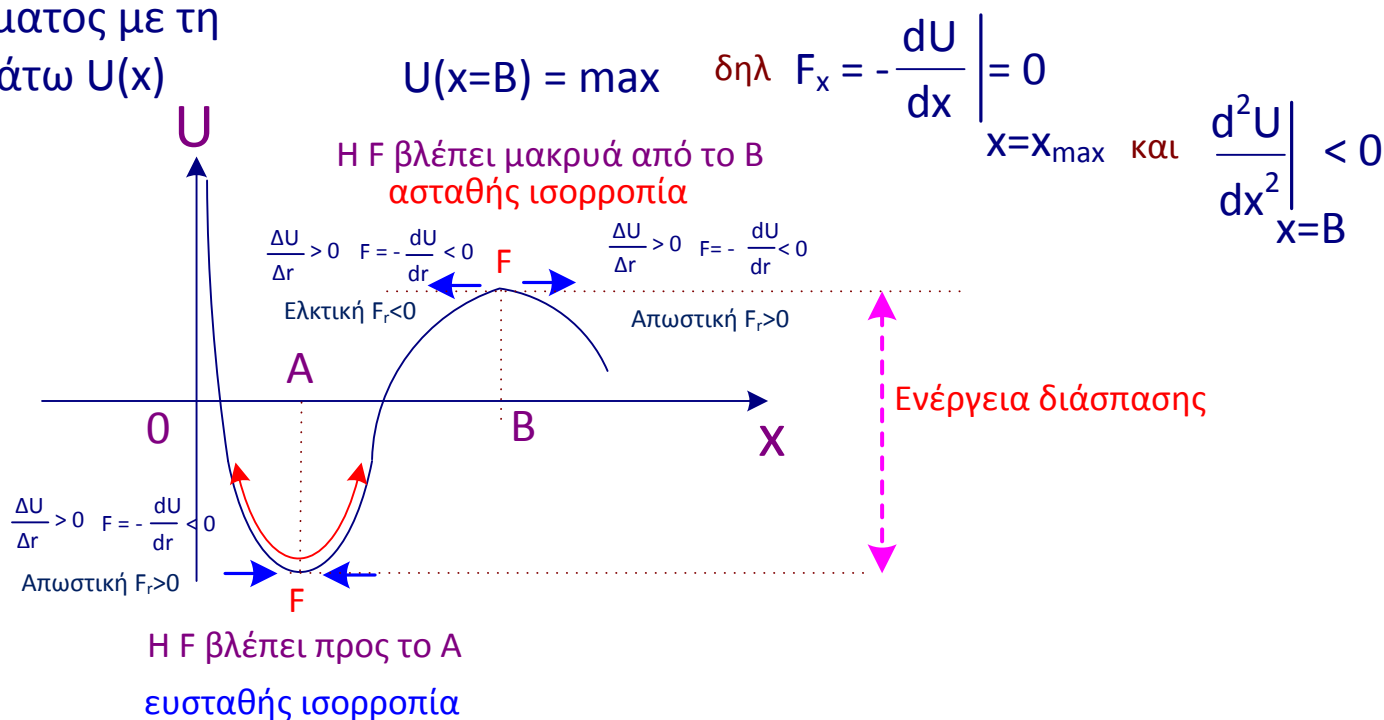
Η παράγωγος της συνάρτησης Δυναμικής ενέργειας δίνει τη Δύναμη

Δυναμική Ενέργεια ελατηρίου



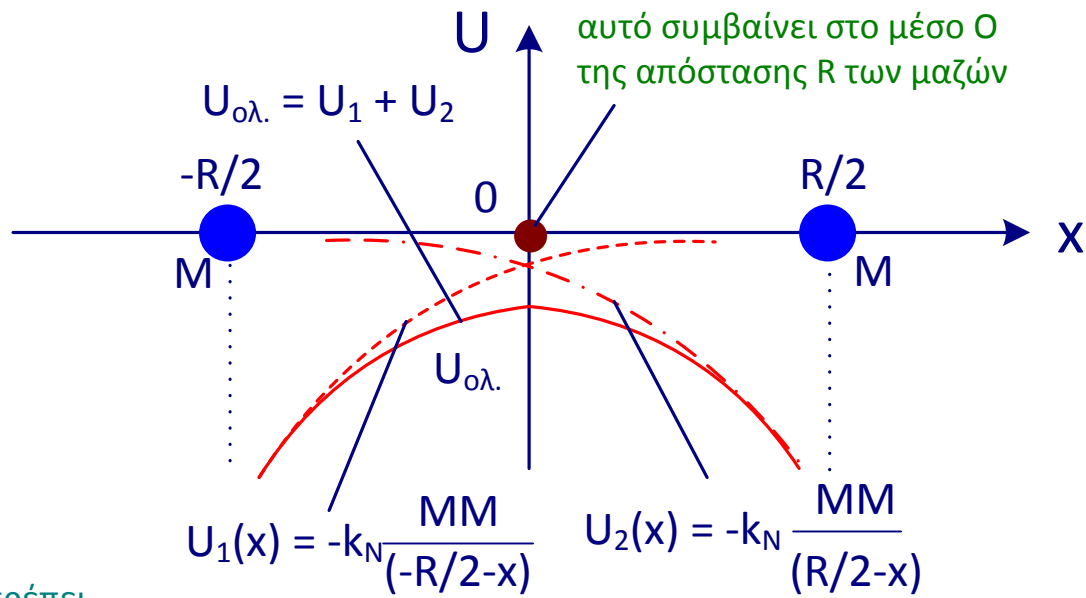
Για $x=0$ είναι $U = 0$

Διερεύνηση του συστήματος με τη παρακάτω $U(x)$



$$U(x=A) = \min \quad \text{δηλ} \quad F_x = - \frac{dU}{dx} \Big|_{x=A} = 0 \quad \text{και} \quad \frac{d^2U}{dx^2} \Big|_{x=A} > 0$$

Ένα σώμα μάζας m ευρίσκεται υπό τη επίδραση του βαρυτικού πεδίου 2 ακίνητων μαζών M, M που ευρίσκονται σε απόσταση R . Πότε το σώμα m μπορεί να ισορροπεί ; Τι είδους ισορροπία μπορεί να είναι αυτή;



Για να ισορροπεί πρέπει $F=0$ ή

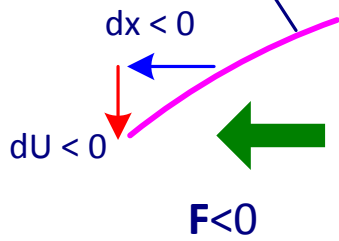
$$F = - \frac{dU}{dx} = 0$$

θα πρέπει δηλ.

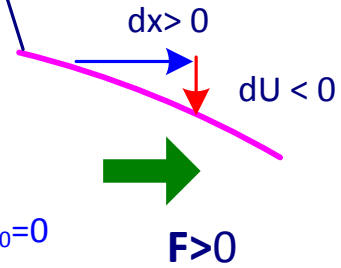
$$dx > 0 \rightarrow dU = 0$$

$F = 0$

Η ισορροπία είναι ασταθής γιατί



Η F_x βλέπει μακριά του $x_0=0$
ασταθής ισορροπία



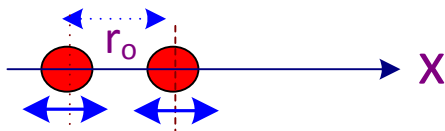
$$U_{ολ}(x) = U_1 + U_2$$

$$U_{ολ}(x=x_{max}) = \max$$

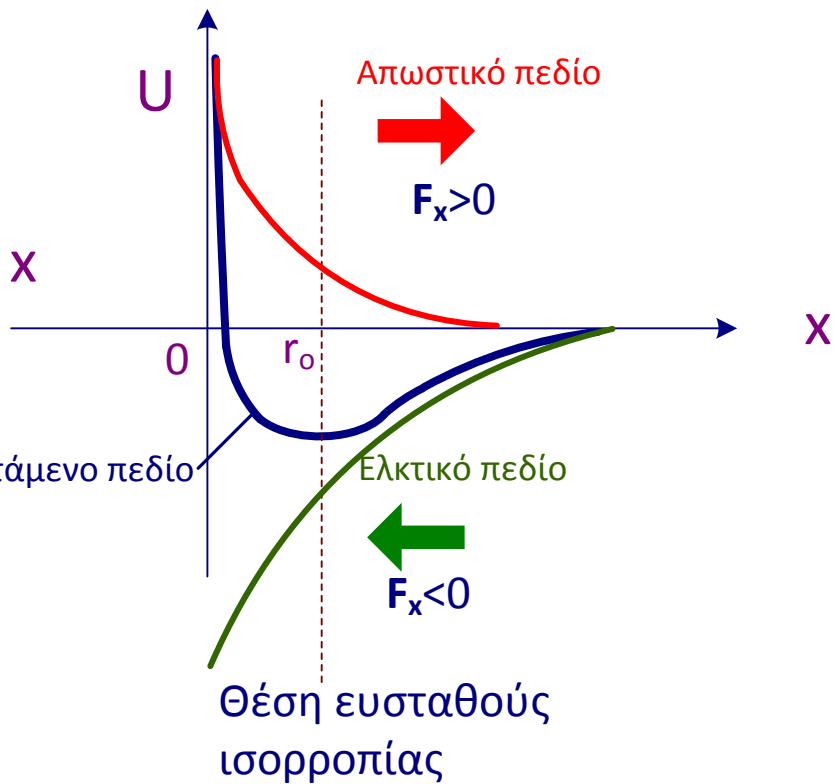
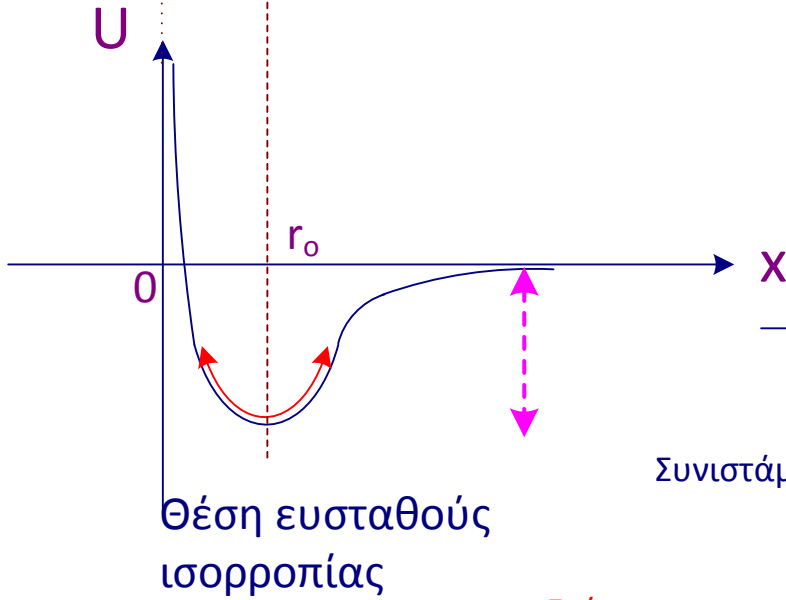
$$\text{δηλ } F_x = - \left. \frac{dU}{dx} \right|_{x=x_{max}} = 0$$

$$\text{και } \left. \frac{d^2U}{dx^2} \right|_{x=x_{max}} < 0$$

Διατομικό μόριο



Θεωρείται πως είναι ο συνδιασμός ενός απωστικού που υπερिशύει για $x < r_0$ και ενός ελκτικού πεδίου που υπερिशύει για $x > r_0$



Ενέργεια διάσπασης μορίου

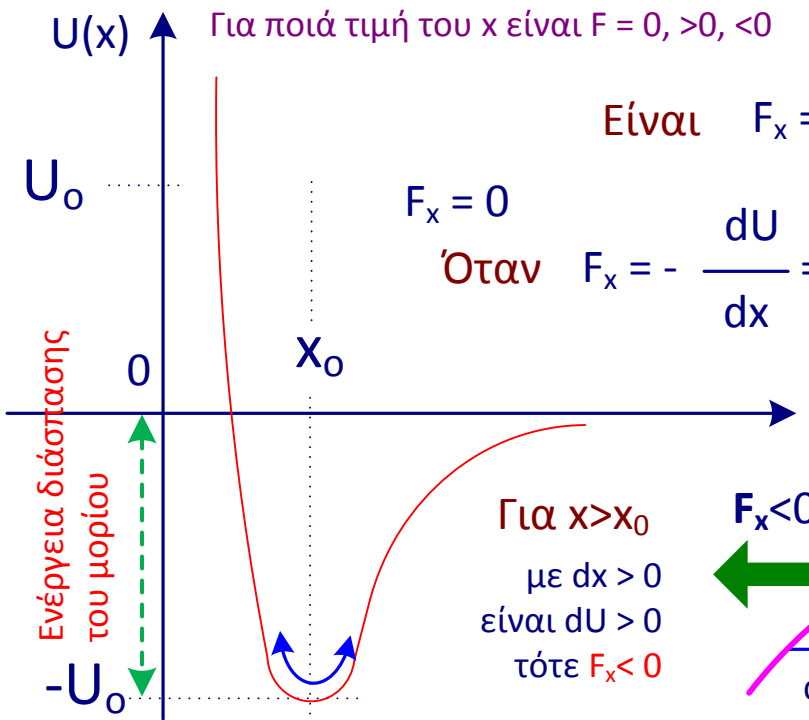
Στα διατομικά μόρια το δυναμική ενέργεια για την κίνηση του κάθε ατόμου είναι

$$U(x) = U_0(e^{-2(x-x_0)/b} - 2e^{-(x-x_0)/b})$$

Απωστική Ενέργη Ελκτική Ενέργη
δυν. Ενέργη δυν. ενέργη

Πόση είναι η δύναμη που ασκείται σε κάθε άτομο ;
Για ποιά τιμή του x είναι $F = 0, >0, <0$

x_0, b, U_0 : σταθερές



Είναι $F_x = - \frac{dU}{dx}$

$F_x = 0$

Όταν $F_x = - \frac{dU}{dx} = U_0 \{ (2/b) e^{-2(x-x_0)/b} - (2/b) e^{-(x-x_0)/b} \} = 0$

$x - x_0 = 0$

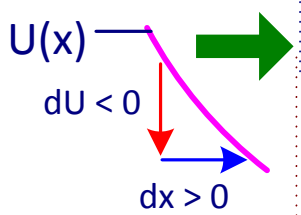
$x = x_0 \quad F_x = 0$

Για $x > x_0$
με $dx > 0$
είναι $dU > 0$
τότε $F_x < 0$

$F_x < 0$

$dU > 0$
 $dx > 0$

Η F_x βλέπει πάντα προς το x_0
ευσταθής ισορροπία



Για $x < x_0$
με $dx > 0$
είναι $dU < 0$
τότε $F_x > 0$

$F_x > 0$

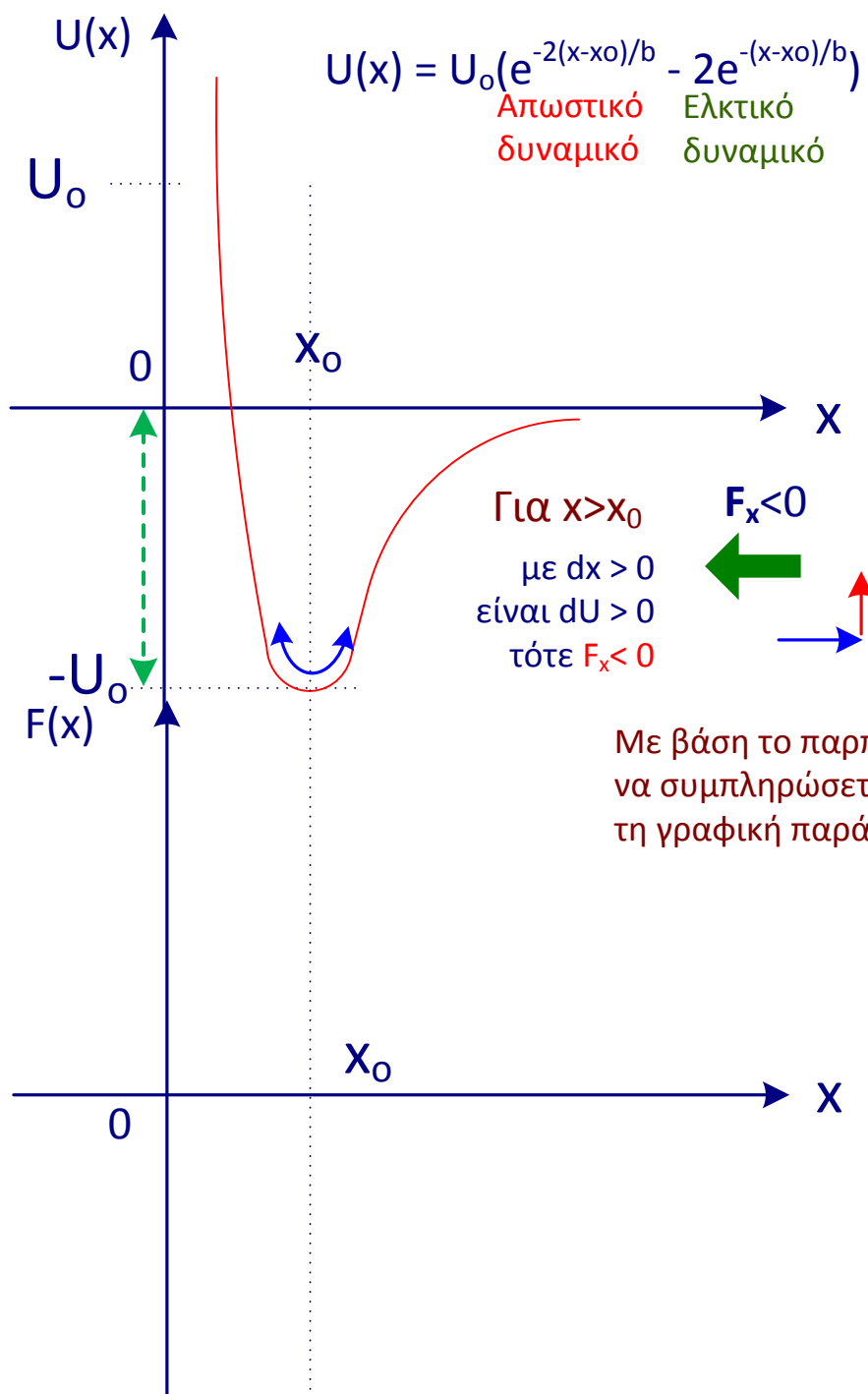
$dU < 0$
 $dx > 0$

Αυτό επιβεβαιώνεται από τη 2η παραγωγο της U

$$\frac{d^2U}{dx^2} = U_0 \{ (4/b^2) e^{-2(x-x_0)/b} - (2/b^2) e^{-(x-x_0)/b} \} = 0$$

$$\left. \frac{d^2U}{dx^2} \right|_{x=x_0} = U_0 2/b^2 > 0 \text{ άρα } U(x=x_0) = \min$$

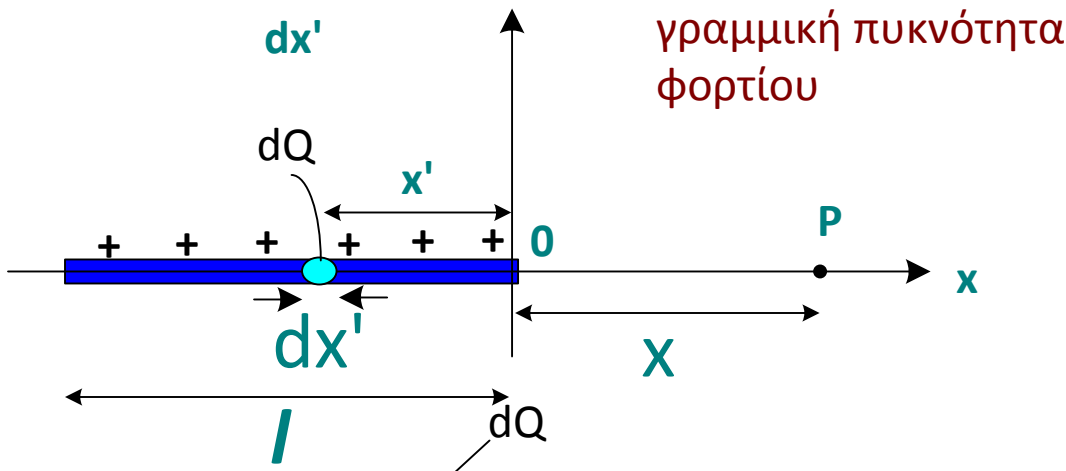
περιγράφει διατομικό μόριο



$$F_x = - \frac{dU}{dx}$$

$$F_x = - \frac{dU}{dx} = U_0 \left\{ \frac{2}{b} e^{-2(x-x_0)/b} - \frac{2}{b} e^{-(x-x_0)/b} \right\} = 0$$

Q φορτίο είναι ομοιόμορφα κατανεμμένο σε ράβδο. Να βρεθεί το δυναμικό σε απόσταση x από το άκρο της.



$$dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(Q/l) dx'}{x + x'}$$

$$V(P) = V(x) = \int_{-l}^0 \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(Q/l) dx'}{x + x'}$$

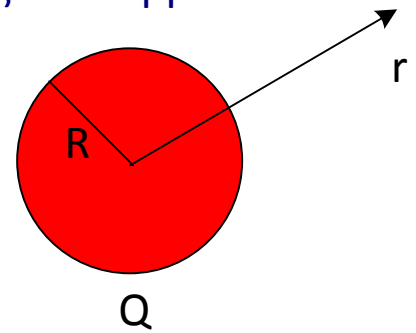
εκτείνεται σε όλο το μήκος l

$$V(P) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{l} [\ln(x + x')]_{-l}^0 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{l} \ln[x/(x - l)]$$

+Q φορτίο είναι ομοιόμορφα κατανεμμένο σφαίρα ακτίνας R. Να βρεθεί το δυναμικό στο εσωτερικό και εξωτερικό της.

Για $r \geq R$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \quad V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r}$$



Για $r \leq R$

Γνωρίζω από προηγούμενη άσκηση το ηλεκτρικό πεδίο ομοιόμορφα φορτισμένης σφαίρας :
(Δες προηγούμενη ενότητα)

Όπως σε σημειακό φορτίο

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qr}{R^3}$$

Βρίσκω το δυναμικό παρόμοια με σημειακό θετικό φορτίο

$$V(r) - \int_r^R E dr' = V(R) \quad V(r) - \int_r^R \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qr'}{R^3} dr' = V(R)$$

E

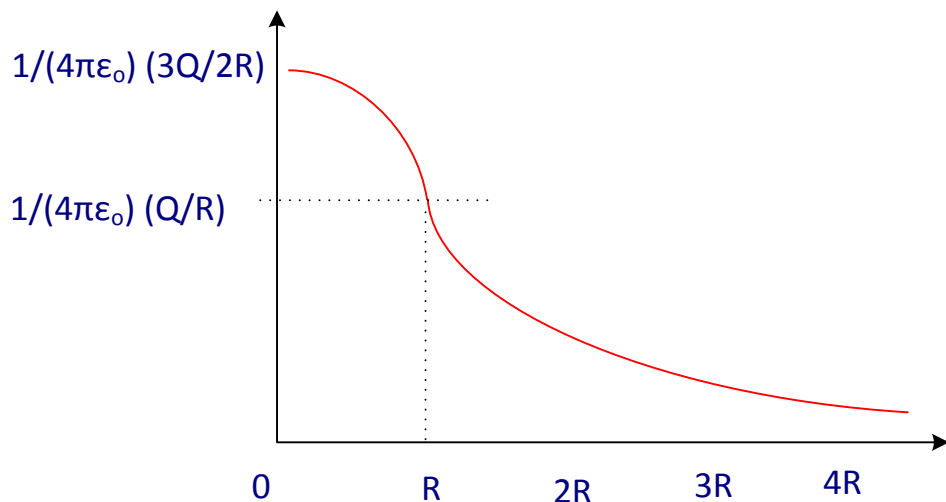
$$V(r) - V(R) = + \int_r^R \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qr'}{R^3} dr' = - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{r^2}{2R^3} - \frac{1}{2R} \right)$$

$$V(r) = - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{r^2}{2R^3} - \frac{1}{2R} \right) + V(R)$$

$$V(r) = - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qr^2}{2R^3} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3Q}{2R}$$

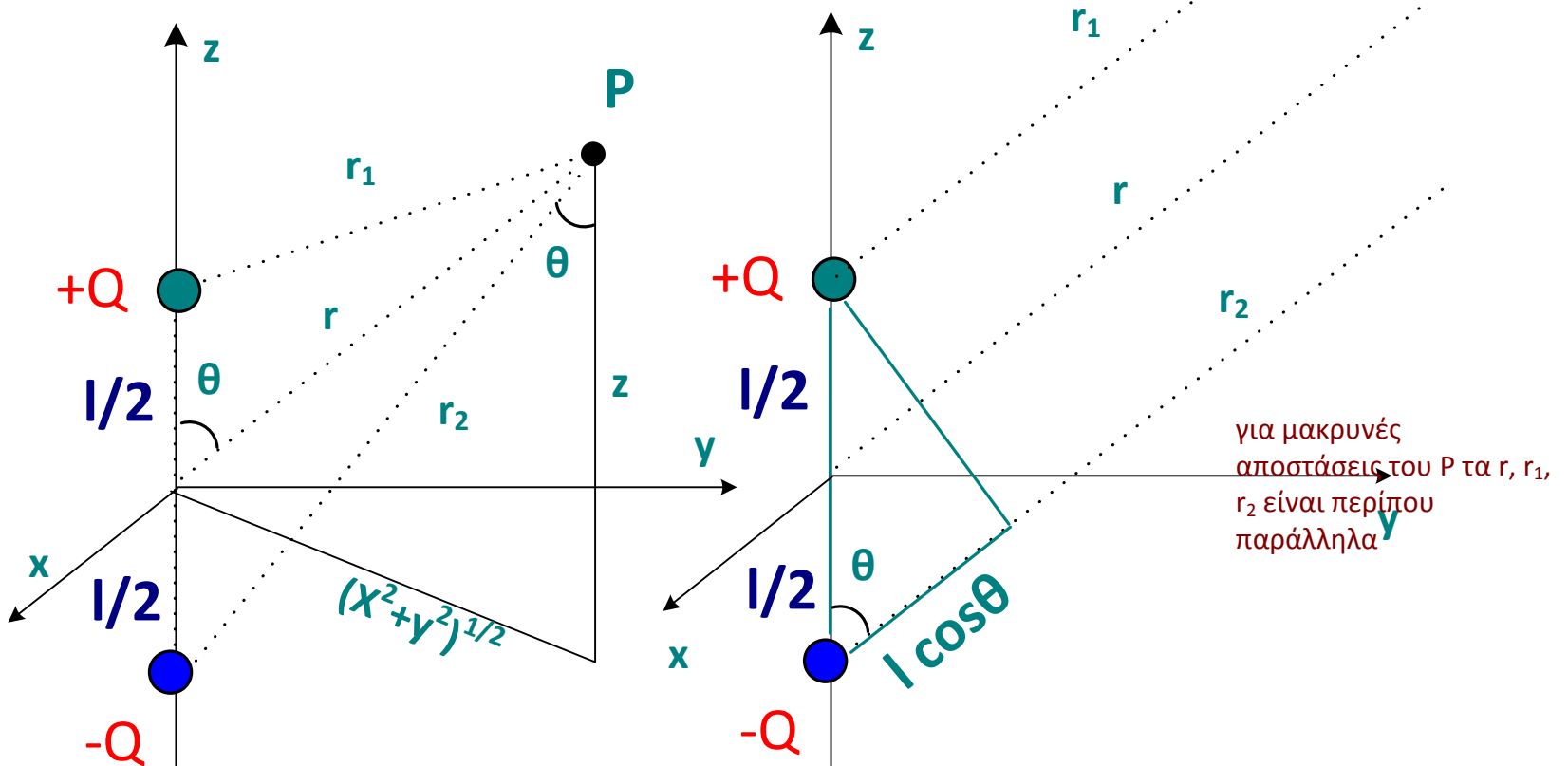
Για $r = R$

$$V(R) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}$$



Δυναμικό Διπόλου

Ηλεκτρικό δίπολο : Σύστημα 2 ίσων και αντίθετων φορτίων σε απόσταση l



για μακρινές αποστάσεις του P τα r, r_1, r_2 είναι περίπου παράλληλα

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_1} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{r_2 - r_1}{r_1 r_2}$$

$$r_2 - r_1 = l \cos\theta$$

$$r_1 \cong r_2 \cong r$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{l \cos\theta}{r^2}$$

$$p = lQ$$

ηλεκτρική διπολική ροπή

$$V(r) = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^2}$$

$$r = (x^2 + y^2 + z^2)^{1/2}$$

$$\cos\theta = \frac{z}{(x^2 + y^2 + z^2)^{1/2}}$$

Διερεύνηση

το P είναι

Για $\theta=90^\circ$ ή $z=0$

στο επίπεδο xy

Για $z>0$ $V(r) > 0$

επάνω από το επίπεδο xy

Για $z<0$ $V(r) < 0$

κάτω από το επίπεδο xy

$$V(r) = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{z}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}$$

Βαθμίδα δυναμικού

Γενικά στις 3 διαστάσεις

$$F_x = - \frac{dU}{dx}$$

$$F_x/q = - \frac{dU/q}{dx}$$

Διαιρώ με δοκιμαστικό φορτίο

$$E_x = - \frac{dV}{dx}$$

Βαθμίδα δυναμικού στη διεύθυνση x

$$\frac{\partial V}{\partial x} = -E_x$$

το μείον (-) γιατί το E_x έχει φορά κατά τη διεύθυνση όπου το V ελλατώνεται

$$\frac{\partial V}{\partial y} = -E_y$$

$$\frac{\partial V}{\partial z} = -E_z$$

$$\frac{\partial V}{\partial x} \hat{x} + \frac{\partial V}{\partial y} \hat{y} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{z} = -E$$

Βαθμίδα δυναμικού

Ισοδυναμικές επιφάνειες

Όπου το δυναμικό είναι σταθερό

Ισοδυναμικές επιφάνειες κάθετες στο E

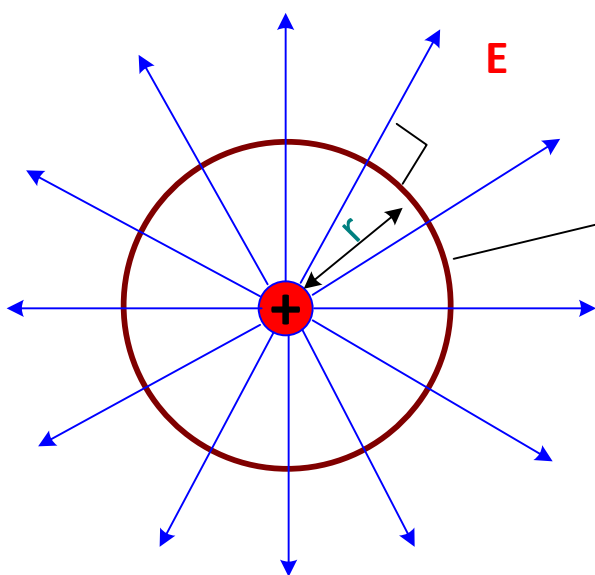
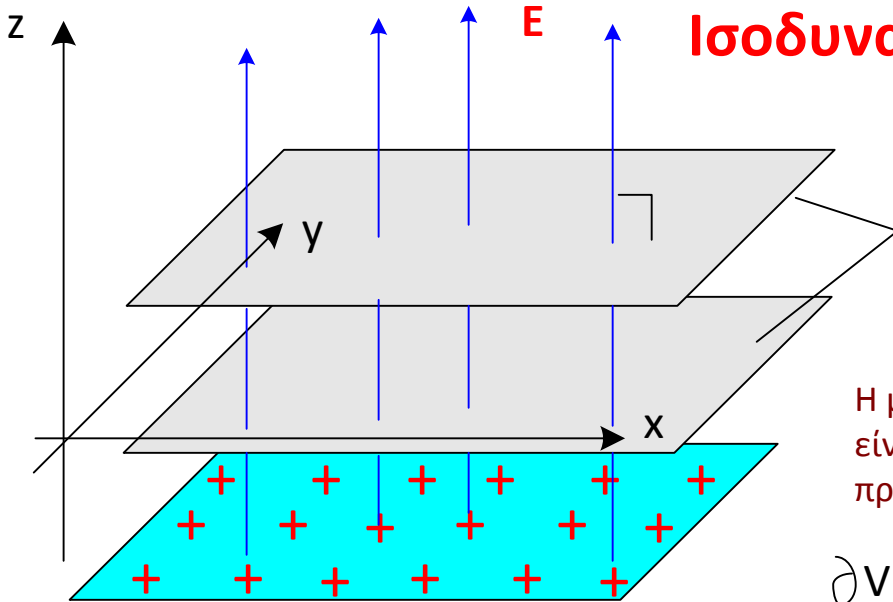
Η μεταβολή του V κατά τη διεύθυνση x ή y είναι 0 γιατί το E είναι κάθετο χωρίς να έχει προβολή στα ισοδυναμικά επίπεδα δηλ.

$$\frac{\partial V}{\partial x} = -E_x = 0$$

$$\frac{\partial V}{\partial y} = -E_y = 0$$

$$\frac{\partial V}{\partial z} = -E_z = E$$

Υπάρχει μόνο η μεταβολή του V κατά το $z = E_z$



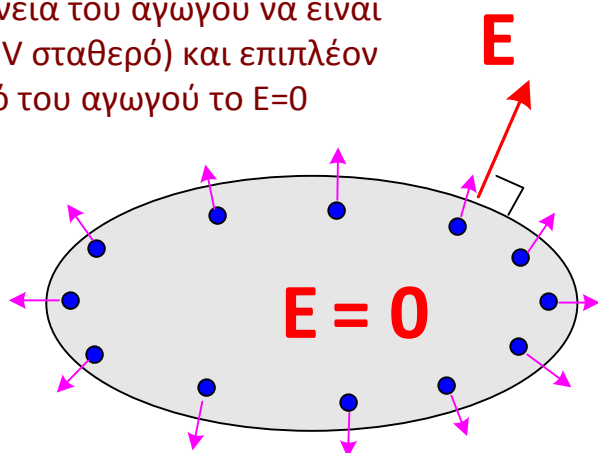
Ισοδυναμική επιφάνεια σημειακού φορτίου είναι η επιφάνεια σφαίρας που είναι πάντα κάθετη στο E

Πως βρίσκω τις ισοδυναμικές επιφάνειες-γραμμές

Σχεδιάζω τις γραμμές-επιφάνειες που είναι κάθετες στο ηλεκτρικό πεδίο

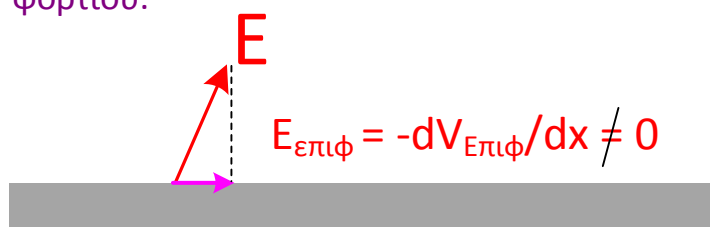
Πρόσθετα ηλεκτρικά φορτία σε αγώγιμη πλάκα κατανέμονται στην επιφάνεια

τα πρόσθετα ελεύθερα ηλεκτρόνια λόγω άπωσης κατανέμονται και ισορροπούν στην επιφάνεια και ιδιαίτερα σε τυχόν άκρα του αγωγού ώστε η επιφάνεια του αγωγού να είναι ισοδυναμική (V σταθερό) και επιπλέον στο εσωτερικό του αγωγού το $E=0$

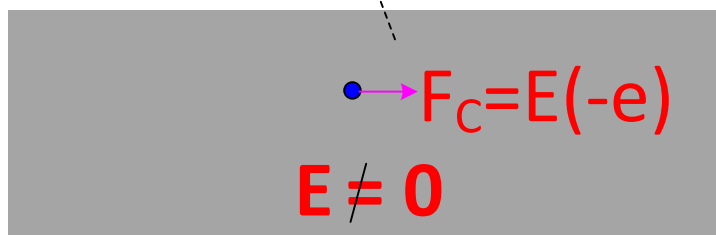


Η παράλληλη συνιστώσα του ηλεκτρικού πεδίου στην επιφάνεια του αγωγού είναι μηδέν

Δυναμικές γραμμές του ηλεκτρικού πεδίου είναι κάθετες στην επιφάνεια, διαφορετικά θα υπήρχε συνιστώσα του ηλεκτ πεδίου στη επιφάνεια του αγωγού και δεν θα υπήρχε ισορροπία φορτίου.



Αν στο εσωτερικό δεν είναι $E=0$ τότε δεν μπορεί να υπάρξει ισορροπία και τα ελεύθερα ηλεκτρόνια με την επίδραση ηλεκτρικού πεδίου θα έπρεπε να κινούνται.... μέχρι να βρουν τελικά την ισορροπία.



Άρα $V_{\text{επιφ}}$ όχι σταθερό Και επομένως τα επιφανειακά ηλεκτρόνια θα κινούνται

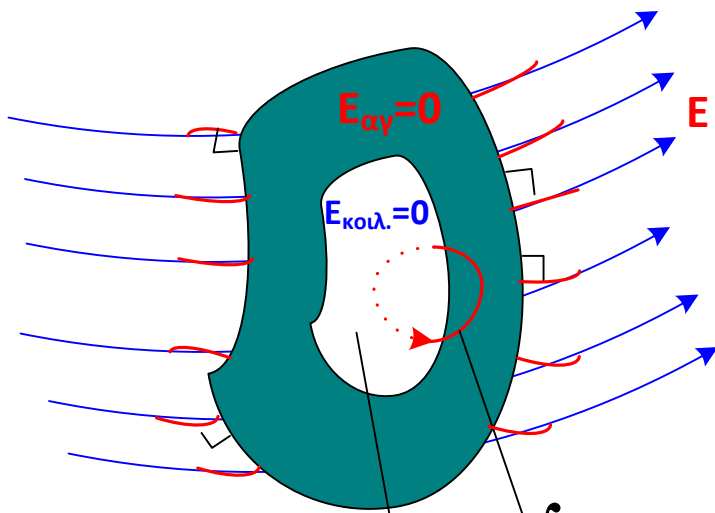
Κλοβός Faraday

Ηλεκτροστατική δύναμη
Διατηρητική δύναμη

Ηλεκτροστατικό πεδίο
Διατηρητικό πεδίο

$$\oint \mathbf{F} \, d\mathbf{l} = 0 = \oint (\mathbf{F}/q) \, d\mathbf{l} = \oint \mathbf{E} \, d\mathbf{l} = 0$$

Κενή κοιλότητα σε
αγωγό



οι ηλ. δυναμικές γραμμές
πρέπει να είναι κάθετες
στην επιφάνεια του
αγωγού

γιατί λόγω ισορροπίας δεν
υπάρχει συνιστώσα του \mathbf{E}
παράλληλη με την
επιφάνεια του αγωγού

Κλοβός Faraday

$$0 = \oint \mathbf{E} \, d\mathbf{l} = 0 =$$

για κλειστή τυχαία
διαδρομή

$$\int \mathbf{E}_{\alpha\gamma} \, d\mathbf{l} + \int \mathbf{E}_{\text{κοιλ}} \, d\mathbf{l}$$

στη διαδρομή
στον αγωγό
(συνεχής
γραμμή)

στη διαδρομή
στην κοιλότητα
(συνεχής
γραμμή)

Το ηλεκτρικό πεδίο στο εσωτερικό της κοιλότητας
διατηρείται σε μηδενικό ηλεκτρικό πεδίο
ανεξάρτητα του εξωτερικού ηλεκτρικού πεδίου και
λειτουργεί σαν ηλεκτρική θωράκιση.