

ο) ΔΥΝΑΜΙΚΗ ΕΝΕΡΓΕΙΑ

Όπως είδαμε από την Μηχανική υπάρχουν 2 ειδών δυνάμεις, οι συμπτητικές και μη συμπτητικές. Στις συμπτητικές το έργο τους ΔΕΝ εξαρτάται από την διαδρομή αλλά μόνο από την αρχική και την τελική θέση.

~~Στις Μηχανική λάνοτε~~ μπορούμε να γράψουμε

$\Delta K = W$ όπου K η κινητ. ενέργεια και W το έργο.

Η μεταβολή δηλαδή της κινητ. ενέργειας ενός σώματος λόγω εισόδου κίνησης είναι ίση με το έργο αυτής της δύναμης.

Δ. ΚΑΤΑΧΩΡΗΣΗ

Όπως θα δείτε παρακάτω αναλυτικά, για τις συμπτητικές δυνάμεις και μόνο μπορούμε να γράψουμε το έργο ως την διαφορά μιας συνάρτησης U που ονομάζεται δυναμ. ενέργεια και εξαρτάται μόνο από τις συντεταγμένες (και όχι από την ταχύτητα ή τον χρόνο) ως $W = -\Delta U$. Έτσι η παραπάνω σχέση γράφεται:

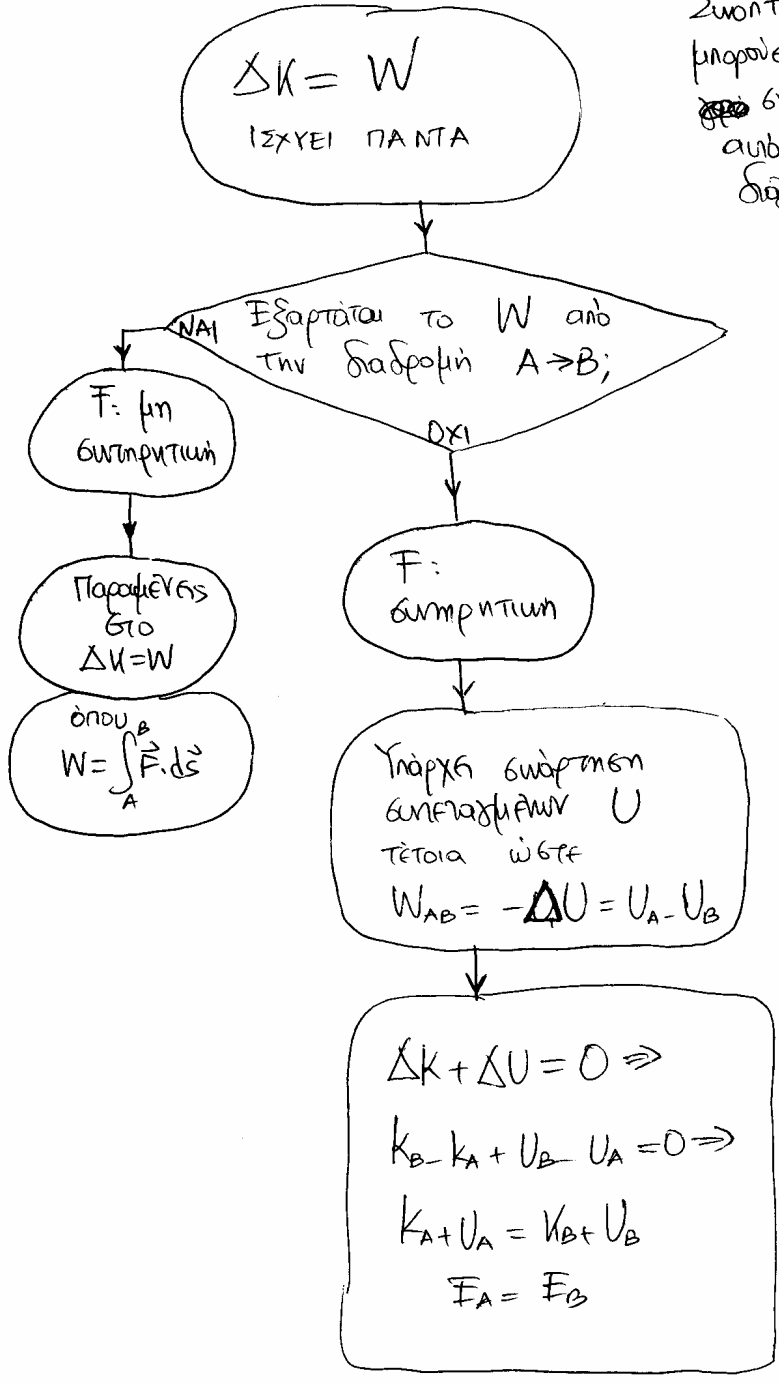
$\Delta K = -\Delta U \Rightarrow \Delta K + \Delta U = 0 \Rightarrow \Delta(K+U) = 0 \Rightarrow$

$E = K+U = \text{const.}, \text{ διατηρείται}$

E : μηχανική ενέργεια

2

Συνήθως θα μπορούσατε να ~~π~~ σχεδιάσατε από το λογικό διαγράμμα:



Δ. ΚΑΡΔΑΚΗΣ

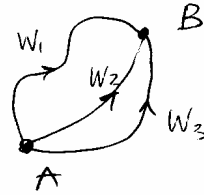
ΑΝΑΛΥΤΙΚΑ
 α) ΔΥΝΑΜΙΚΗ ΕΝΕΡΓΕΙΑ



(3)

Είπαμε ~~από την θεωρία~~ παραπάνω ότι το έργο των συντηρητικών δυνάμεων δεν εξαρτάται από την διαδρομή αλλά μόνο από την αρχική και την τελική θέση. Έτσι οι

τρεις παρακάτω διαδρομές θα είναι το ίδιο έργο εάν βρισκόμαστε μέσα σε πεδίο



συντηρητικής δύναμης. Δηλαδή $W_1 = W_2 = W_3$.

Λογικό είναι επομένως να ορίσουμε μια συνάρτηση U η οποία να εξαρτάται μόνο από την θέση στο χώρο και να παίρνει τιμές U_A στο A και U_B στο σημείο B , και να ισχύει

$$W_1 = W_2 = W_3 = U_A - U_B$$

Έτσι μαθηματικώς εξασφαλίζουμε ότι το έργο εξαρτάται μόνο από το σημείο B και το σημείο A . Έτσι γράφουμε για συντηρητική δύναμη

$$W_{AB} = U_A - U_B$$

↓
 έργο $A \rightarrow B$

↓
 δυναμική ενέργεια

Η συνάρτηση αυτή λέγεται δυναμ. ενέργεια.

Σημείωση: Το $U_A - U_B$ ισούται με $-\Delta U$ γιατί όταν γράφουμε

Δ. ΚΟΤΣΟΥΔΗΣ

"Δ" εσωτερική τριβή - αρχική θέση.

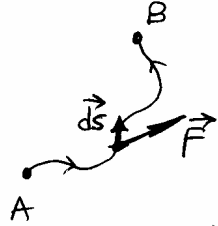
(4)

α) Οι δυνάμεις του ηλεκτροστατικού είναι
ευστηρητικές.

β) Για να εφευράσουμε το έργο διαφοράς της δυναμικής
για την παραπάνω σχέση γράφεται

$$\textcircled{1} U_A - U_B = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{s}$$

όπου $d\vec{s}$ το διάνυσμα του στοιχειώδους
μήκους, βρίσκεται πάνω στην διαδρομή που ακολουθούμε
και έχει φοράδες μήκους.



Δ. ΚΟΤΖΟΛΙΔΗΣ

Στις καρτεσιανές συντεταγμένες

το $d\vec{s}$ έχει συντεταγμένες dx και dy

(λαμβάνω 2 διαστάσεις για απλότητα)

γράφεται δηλαδή ως

$$d\vec{s} = dx \hat{x} + dy \hat{y}$$

\hat{x}, \hat{y} : μοναδιαία διανύσματα
(είναι γνωστά & ως \hat{i}, \hat{j}).

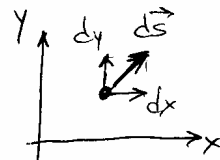
Όμοια μπορούμε να γράψουμε ~~το~~ την διαφορά διαφοράς των δυναμικών των συντεταγμένων της F_x και F_y ως

$$\textcircled{2} \vec{F} = F_x \hat{x} + F_y \hat{y} \quad \text{και έτσι}$$

$$\vec{F} \cdot d\vec{s} = F_x dx + F_y dy \quad \text{και}$$

$$U_A - U_B = \int_A^B (F_x dx + F_y dy)$$

το ολοκλήρωμα
είναι πάνω σε μια
(οποιαδήποτε) δια-
δρομή πουώνει να A & B.



Όπως είναι η U εξαρτάται μόνο από (5)
 τις συντεταγμένες \vec{x} , έτσι $U_A = U(\vec{x}_A)$ και
 $U_B = U(\vec{x}_B)$ έτσι

$$U(\vec{x}_A) - U(\vec{x}_B) = \int_A^B (F_x dx + F_y dy)$$

Εάν λύσουμε ανισοποσά (δες διαφομετική αν-
 λυση) τότε παίρνουμε

$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x} \quad \text{και} \quad F_y = -\frac{\partial U}{\partial y}$$

Δηλαδή εάν γνωρίζουμε την συνάρτηση του
 δυναμικού συναρτήσει των συντεταγμένων τότε
 υπολογίζουμε την δύναμη από τις μερικές παρα-
 γώγους του δυναμικού.

X. ΚΑΡ ΖΟΥΚΔΗΣ

ο) Παραδείγματα:

Δυναμ. ενέργεια βαρύτητας $U = mgy$ τότε

$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x} = 0 \quad F_y = -\frac{\partial U}{\partial y} = -mg \quad \text{η δύναμη βαρύτητας}$$

(το μείον είναι σωστό γιατί έχει κατεύθυνση προς
 το $-\hat{y}$).

ο) Δυναμ. ενέργεια ελατηρίου $U = \frac{1}{2} kx^2$

$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x} = -kx \quad \text{δύναμη ελατηρίου}$$

$$F_y = -\frac{\partial U}{\partial y} = 0.$$

6

α) Διερεύνηση παράλληλα.

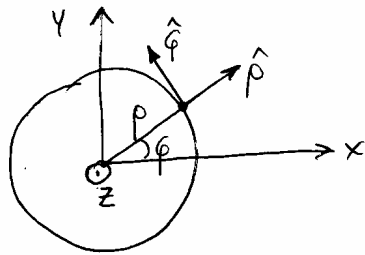
Έστω ότι $U = \alpha x \cdot y$ τότε

$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x} = -\alpha y \quad \text{και}$$

$$F_y = -\frac{\partial U}{\partial y} = -\alpha x$$

β) Στις 3 διαστάσεις έχουμε και 3^η συνιστώσα $F_z = -\frac{\partial U}{\partial z}$

γ) κυλινδρικές συντεταγμένες.



Δ. ΚΟΡΖΟΚΔΗΣ

Στις κυλινδρικές συντεταγμένες αντί των x, y, z χρησιμοποιούμε τα ρ, ϕ, z (το z είναι το ίδιο, ρ είναι η ακτίνα και ϕ η γωνία από τον άξονα x με φορά αντίθετη των δεικτών του εσωτερικού). Τα ανώτερα μοναδιαία είναι τα $\hat{\rho}$, κατά την διεύθυνση της ακτίνας, το $\hat{\phi}$ εφαπτόμενο στην τροχιά, και το \hat{z} όπως προηγουμένως, μήθερο στα \hat{x} και \hat{y} (έξω από την σελίδα).

Αναλύουμε τώρα την δύναμη \vec{F} σε τρεις συνιστώσες F_ρ, F_ϕ, F_z παράλληλες στο τρισσοχόνιο $\hat{\rho}, \hat{\phi}, \hat{z}$

$\hat{p}, \hat{\phi}, \hat{z}$. Τότε \odot τον n δυναμ. κέρφεια \textcircled{F}

είναι συναρτήσεις των ρ, ϕ και z , δηλαδή

$U = U(\rho, \phi, z)$ τότε οι συνιστώσες της δύναμης δίνονται από τις

$$F_{\rho} = -\frac{\partial U}{\partial \rho}, \quad F_{\phi} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial U}{\partial \phi}, \quad F_z = -\frac{\partial U}{\partial z}$$

Δ. ΚΟΥΖΟΥΚΗΣ

α) Παράδειγμα:

Για $U(\rho, \phi, z) = \alpha \frac{\cos 2\phi \cdot z}{\rho^2}$ τότε:

$$F_{\rho} = -\frac{\partial U}{\partial \rho} = \frac{\alpha \cos 2\phi \cdot z}{\rho^3}$$

$$F_{\phi} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial U}{\partial \phi} = \frac{2\alpha \sin 2\phi \cdot z}{\rho^2}$$

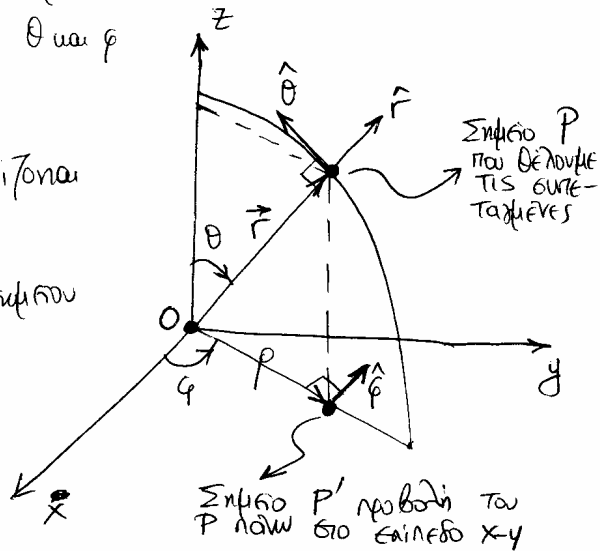
$$F_z = -\frac{\partial U}{\partial z} = -\frac{\alpha \cos 2\phi}{\rho}$$

β) Σφαιρικές συντεταγμένες στο σημείο P:
Χρησιμοποιούμε τις γωνίες θ και ϕ και την ακτίνα r .

Οι συντεταγμένες αυτές ορίζονται ως εξής:

\vec{r} : η απόσταση του σημείου P από την αρχή των αξόνων O

θ : η γωνία που σχηματίζει το \vec{r} με τον άξονα z



φ : Η δυναμική που σχηματίζει η προβολή $\hat{\phi}$ (8)
 ΟΡ' του ΟΡ με τον άξονα x . (Την προβολή ΟΡ' ^{νεύσει}
 πάνω στον ~~επίπεδο~~ επίπεδο $x-y$ μπορείτε να την ~~επι-~~
 φείτε με ~~επι~~ ~~υπο~~υποδιωριμίες συντεταγμένες με αυτὰ ρ και
 δυναμική φ).

Τα αντίστοιχα μοναδιαία είναι το \hat{r} (παράλληλο
 με την αυτὰ) $\hat{\theta}$ (εφαπτόμενο στην τροχιά που διαγρά-
 φουμε εάν υποθέσουμε σταθερά τα r και φ και μετα-
 βάλλουμε το θ) και $\hat{\phi}$ (εφαπτόμενο στην τροχιά που
 διαγράφουμε εάν υποθέσουμε r, θ σταθερά και με-
 ταβάλλουμε το φ).

Δ. ΚΟΙΝΩΝΙΑΣ
 ΔΗΣ

ο Συναρτήσεις των ελαστικών συντεταγμένων ~~α~~ \vec{F}
 δίνονται από τις

$$\vec{F}_r = -\frac{\partial U}{\partial r}, \quad \vec{F}_\theta = -\frac{1}{r} \frac{\partial U}{\partial \theta}, \quad \vec{F}_\varphi = -\frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial U}{\partial \varphi}$$

~~ΑΝΑΛΥΣΗ~~