

ΦΥΣΙΚΗ 1

Διάλεξη 14

Αν ένα πεδίο δυνάμεις $F(\underline{r})$ είναι διατηρητικό, με δυναμική ενέργεια $U(\underline{r})$, πως σχετίζονται η \underline{F} με τη U ;

Λήμμα α') Αν $\underline{a} \cdot \underline{b} = 0$ στα κάποια $\underline{a}, \underline{b} \in \mathbb{R}^3$ τότε δεν συνεπείγεται ότι $\underline{a} = \underline{0}$ ή $\underline{b} = \underline{0}$

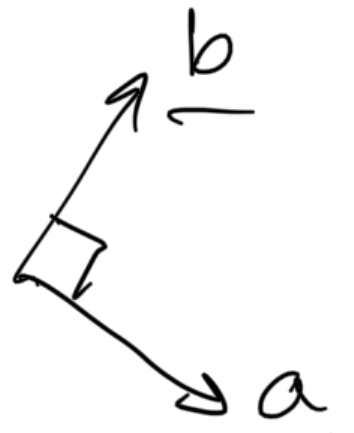
β') Εστω $\underline{a} \in \mathbb{R}^3$. Αν

$$\underline{a} \cdot \underline{b} = 0 \quad \forall \underline{b} \in \mathbb{R}^3$$

τότε $\underline{a} = \underline{0}$

Αποδ. α') Αν $\underline{a}, \underline{b}$ είναι κάποια

και $\underline{a} \neq \underline{0}, \underline{b} \neq \underline{0}$ τότε $\underline{a} \cdot \underline{b} = 0$.

 χωρίς να είναι ένα τους $\underline{0}$.

β'). Εστω ότι $\underline{a} \neq \underline{0}$. Τότε

διαλέξω $\underline{b} = \underline{a} \Rightarrow$

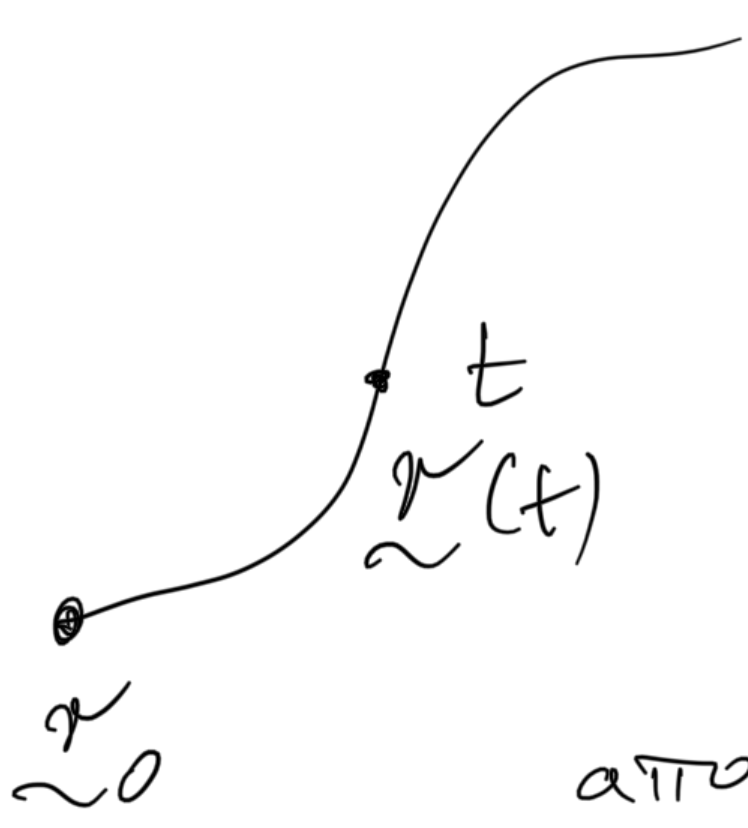
$$\underline{a} \cdot \underline{a} = 0$$

Αλλά $\underline{a} \cdot \underline{a} = |\underline{a}|^2 > 0$ since
 έχω υποθέσει $\underline{a} \neq 0$. \Rightarrow

$$\underline{a} \cdot \underline{a} > 0 \quad \text{ΑΤΟΤΟ}$$

Άρα $\underline{a} = \underline{0}$. $\quad \text{ΟΕΔ.}$

Εστω ότι $\underline{F}(\underline{r})$ διατηρείται.



$$-\int_{\underline{r}_0}^{\underline{r}(t)} \underline{F}(\underline{r}) \cdot d\underline{r} =$$

$$= U(\underline{r}(t)) - U(\underline{r}_0)$$

από διαίρεση 13.

$$\forall t \geq t_0$$

Θα Παραγωγίσω ως προς t .

Γράφω
 (αλλαγή μεταβλητών)
 από \underline{r} σε t

$$= \int_{\underline{r}_0}^{\underline{r}(t)} \underline{F}(\underline{r}(t)) \cdot \frac{d\underline{r}}{dt} dt =$$

\cap^t

$$- \int_{t_0}^{} \underline{F}(\underline{r}(t)) \cdot \underline{v}(t) dt =$$

$$= U(\underline{r}(t)) - U(\underline{r}_0)$$

παράγωγός ως προς t .

$$- \underline{F}(\underline{r}(t)) \cdot \underline{v}(t) = \frac{d}{dt} U(\underline{r}(t)) \quad (1)$$

Προσοχή: είναι συνάρτηση
συνάρτηση του t αλλά το $\underline{r}(t)$
είναι διάνυσμα. Τι αντιστοιχεί
ταυτίζεται εδώ;

$$\underline{r}(t) = x(t)\underline{i} + y(t)\underline{j} + z(t)\underline{k}$$

$$U(\underline{r}(t)) = U(x(t), y(t), z(t))$$

άρα $\frac{d}{dt} U(\underline{r}(t)) =$

$$= \frac{d}{dt} U(x(t), y(t), z(t)) =$$

$$= \frac{\partial U}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial U}{\partial y} \frac{dy}{dt} + \frac{\partial U}{\partial z} \frac{dz}{dt}$$

Ομως αν $\underline{v}(t) = v_x(t)\underline{i} + v_y(t)\underline{j} + v_z(t)\underline{k}$

$$= \frac{\partial U}{\partial x} v_x + \frac{\partial U}{\partial y} v_y + \frac{\partial U}{\partial z} v_z \quad (2)$$

$$= \frac{\partial U}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial U}{\partial y} \dot{y} + \frac{\partial U}{\partial z} \dot{z} \quad (2)$$

Ορισμός Η βαθμίδα, παράγωγος, grad, ανάδεξα ή η τον βαθμύζοι πεδίου $U: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ είναι το διάνυσμα

$$\nabla U(\underline{r}) =$$

$$\frac{\partial U(x,y,z)}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial U(x,y,z)}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial U(x,y,z)}{\partial z} \underline{k}$$

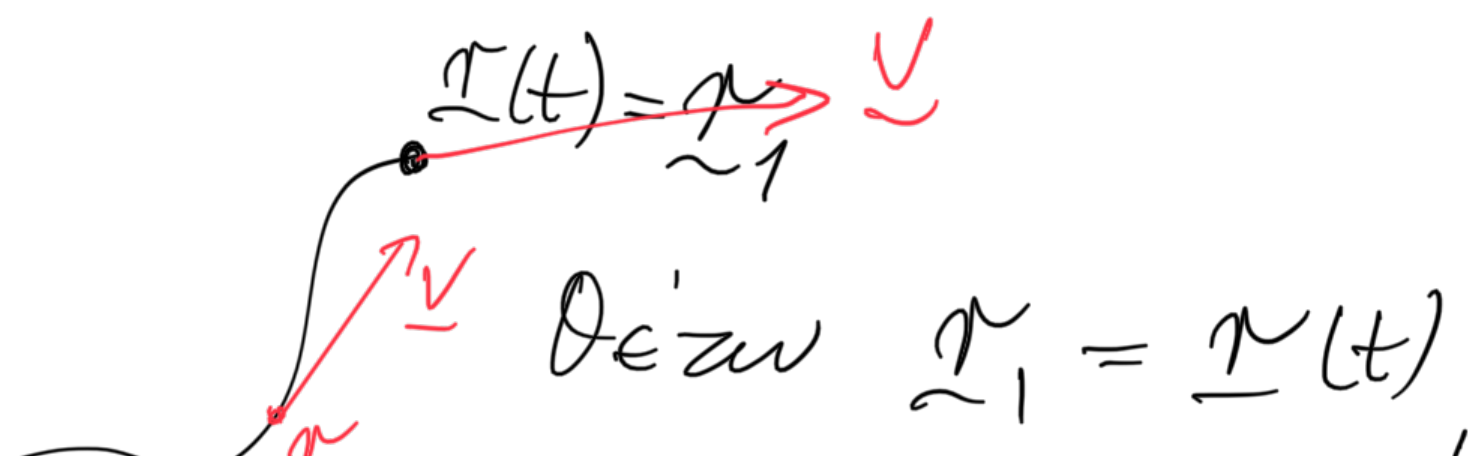
Αρα η (2) λέει ότι

$$\frac{d}{dt} U(\underline{r}(t)) = \nabla U(\underline{r}(t)) \cdot \underline{v}(t)$$

Ομως έχω (1) = (2) και

$$-\underline{F}(\underline{r}(t)) \cdot \underline{v}(t) = \nabla U(\underline{r}(t)) \cdot \underline{v}(t)$$

$$\Rightarrow \underbrace{[\nabla U(\underline{r}(t)) + \underline{F}(\underline{r}(t))]}_{\underline{a}} \cdot \underbrace{\underline{v}(t)}_{\underline{b}} = 0$$

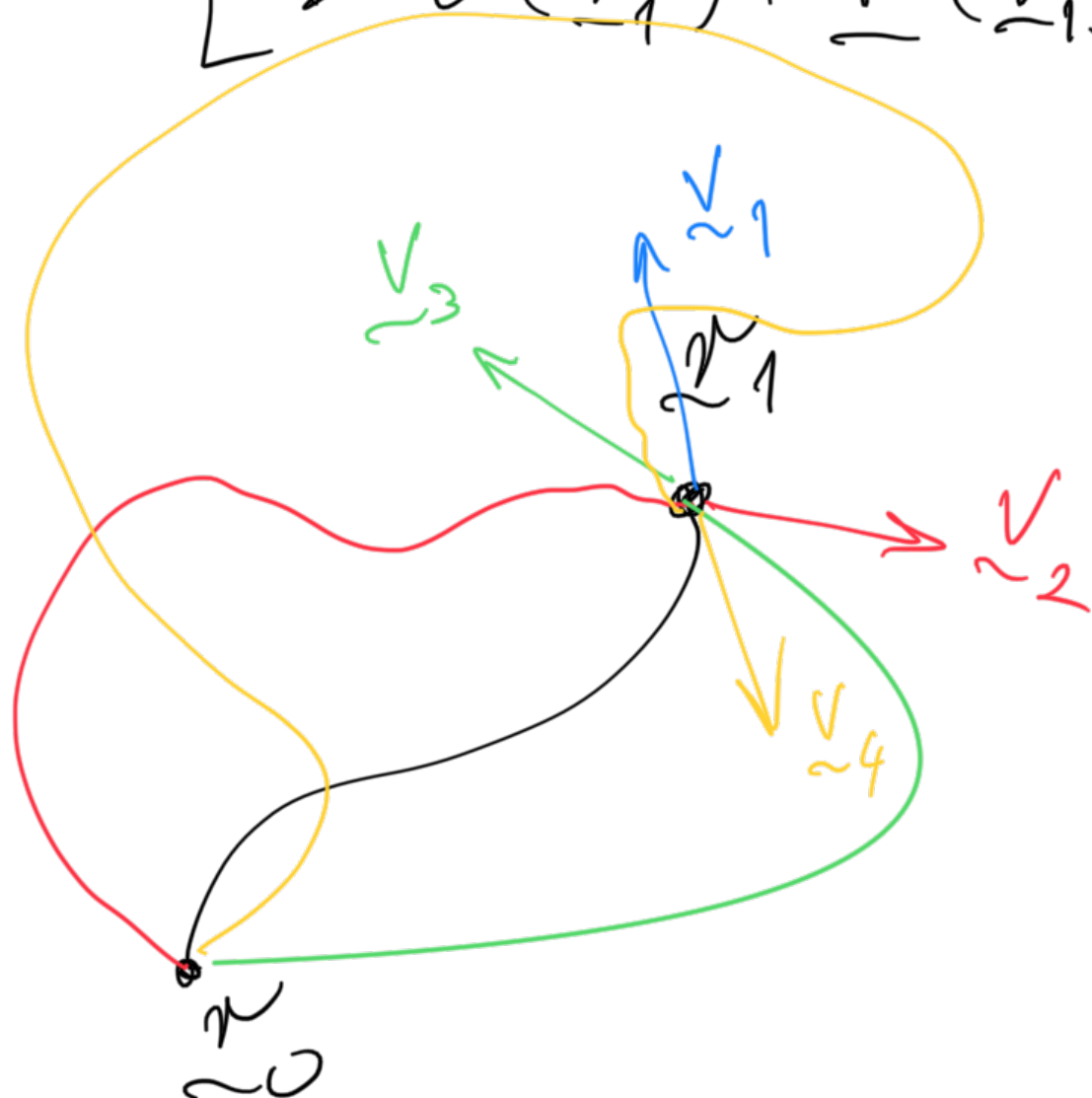


$\ddot{\underline{r}}_1$
 \underline{r}_0

θα συγκεκρ. \underline{r} .
 $\underline{v}(t) = \underline{v}_1$

$$[\nabla U(\underline{r}_1) + \underline{F}(\underline{r}_1)] \cdot \underline{v}_1 = 0.$$

$$\begin{aligned} \bullet \underline{v}_2 &= 0 \\ \bullet \underline{v}_3 &= 0 \end{aligned}$$



Επειδή όμως αυτό ισχύει \forall
 τροχιές (μονοπάτια) που αρχίζουν
 στο \underline{r}_0 και τελειώνουν στο \underline{r}_1
 και μπορού να βρω τέτοια
 τροχιά όταν το $\underline{v}(t)$ στο \underline{r}_1
 είναι οποιοδήποτε διάνυσμα $\in \mathbb{R}^3$
 γι' αυτό θα έχω

$$[\nabla U(\underline{r}_1) + \underline{F}(\underline{r}_1)] \cdot \underline{v} = 0$$

$$\forall \underline{v} \in \mathbb{R}^3$$

Αρα το Λήμμα μεροί Β.

$$\mu \in \underline{a} = [\nabla U(\underline{x}_1) - F(\underline{x}_1)]$$

και $\underline{b} = \underline{v}$ μον $\underline{a} \in \epsilon$ οκ.

$$\underline{a} = \underline{0} \Rightarrow$$

$$F(\underline{x}_1) = -\nabla U(\underline{x}_1)$$

αλλα \underline{x}_1 τυχαίο, $\forall \underline{x}_1$.
 Για να έχουμε \underline{x} για \underline{x}_1

Μοις αποδείξαμε $\underline{x} \in \Sigma_{HS}$.

Θεώρημα. Η $F(\underline{x})$ είναι διατηρητική
 αν και μόνο αν $\exists U = U(\underline{x})$.

τ.ω

$$F(\underline{x}) = -\nabla U(\underline{x})$$

$\forall \underline{x} \in \text{πεδίο ορισμού της } F$.

Παραδειγμα

$$U(\underline{x}) = \frac{k}{2} |\underline{x}|^2$$

$k = \text{σταθ.} > 0$
 (3)

Να βρεθεί η $F(\underline{x})$

Αει... $\nabla U(\underline{x})$ Αει... $\nabla U(\underline{x})$

$$\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z}, \text{ πρέπει}$$

να επαφω το U σαν

$$U(x, y, z). \quad (4)$$

$$|\underline{r}|^2 = \underline{r} \cdot \underline{r} = x^2 + y^2 + z^2$$

$$U(x, y, z) = \frac{k}{2} (x^2 + y^2 + z^2)$$

Οι δύο μορφές $U(\underline{r})$ στην (3) και $U(x, y, z)$ στην (4) είναι οι ίδιες, κάνοντας την αντικατάσταση

$$\underline{r} = x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}.$$

οπότε

$$\frac{\partial U}{\partial x} = kx$$

$$\frac{\partial U}{\partial y} = ky$$

$$\frac{\partial U}{\partial z} = kz$$

$$\underline{F}(\underline{r}) = -\nabla U(\underline{r}) =$$

$$= -\left[\frac{\partial U}{\partial x} \hat{i} + \frac{\partial U}{\partial y} \hat{j} + \frac{\partial U}{\partial z} \hat{k} \right]$$

$$\begin{aligned}
 & \left[\frac{\partial}{\partial x} \hat{x} + \frac{\partial}{\partial y} \hat{y} + \frac{\partial}{\partial z} \hat{z} \right] = \\
 & = -[kx\hat{x} + ky\hat{y} + kz\hat{z}] = \\
 & = -k(x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}) = -k\vec{r}
 \end{aligned}$$

$$U(\vec{r}) = \frac{1}{2} k |\vec{r}|^2 \Rightarrow$$

$$\vec{F}(\vec{r}) = -k\vec{r}.$$

Κεντρικές Δυνάμεις.

$$\vec{F}(\vec{r}) = f(|\vec{r}|) \vec{e}_r$$

αν ζαγαρηάψω

$$r = |\vec{r}|$$

$$\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \vec{e}_r$$

$$\text{όπου } \vec{e}_r = \frac{1}{|\vec{r}|} \vec{r}$$

Υπολογίζω το διανυσματικό

$$\int_{\vec{r}}^{\vec{r}} \vec{F}(\vec{r}) \cdot d\vec{r} = \int_{\vec{r}}^{\vec{r}} f(r) \vec{e}_r \cdot d\vec{r}$$

$$\int_{r_0}^r \frac{1}{r} dr = \ln r - \ln r_0 = \ln \frac{r}{r_0}$$

$$\Sigma \approx 2\Delta$$

$$\underline{r} = r \underline{e}_r \Rightarrow d\underline{r} = dr \underline{e}_r + r d\underline{e}_r$$

↑
αλλαγ
αποστάσης

↑
αλλαγ
κατεύθυν.



$$d\underline{e}_r =$$

$$\frac{d\underline{e}_r}{dt} = \dot{\theta} \underline{e}_\theta = \frac{d\theta}{dt} \underline{e}_\theta$$

$$\Rightarrow d\underline{e}_r = d\theta \underline{e}_\theta$$

οπότε έχω

$$d\underline{r} = dr \underline{e}_r + r d\theta \underline{e}_\theta$$

$$\text{άρα } \underline{e}_r \cdot d\underline{r} = dr \overbrace{\underline{e}_r \cdot \underline{e}_r}^1 + r d\theta \underbrace{dr \underline{e}_r \cdot \underline{e}_\theta}_0$$

$$\Rightarrow \underline{e}_r \cdot d\underline{r} = dr$$

$$\Rightarrow \int_{r_0}^r \frac{1}{r} dr = \ln r - \ln r_0 = \ln \frac{r}{r_0}$$

$$\int_{r_0}^r \underline{F}(\underline{r}) \cdot d\underline{r} = \int_{r_0}^r f(r) dr$$

Αν οραψω

$$V(r) = - \int f(r) dr$$

Θα έχω

$$\int_{r_0}^r \underline{F}(\underline{r}) \cdot d\underline{r} = - \left[\underset{\substack{\uparrow \\ |\underline{r}|}}{V(r)} - \underset{\substack{\uparrow \\ |\underline{r}_0|}}{V(r_0)} \right]$$

οπότε

Θμ. Για κεντρικές δυνάμεις
η δυν. ενέργεια είναι.

$$V(|\underline{r}|) = V(r)$$

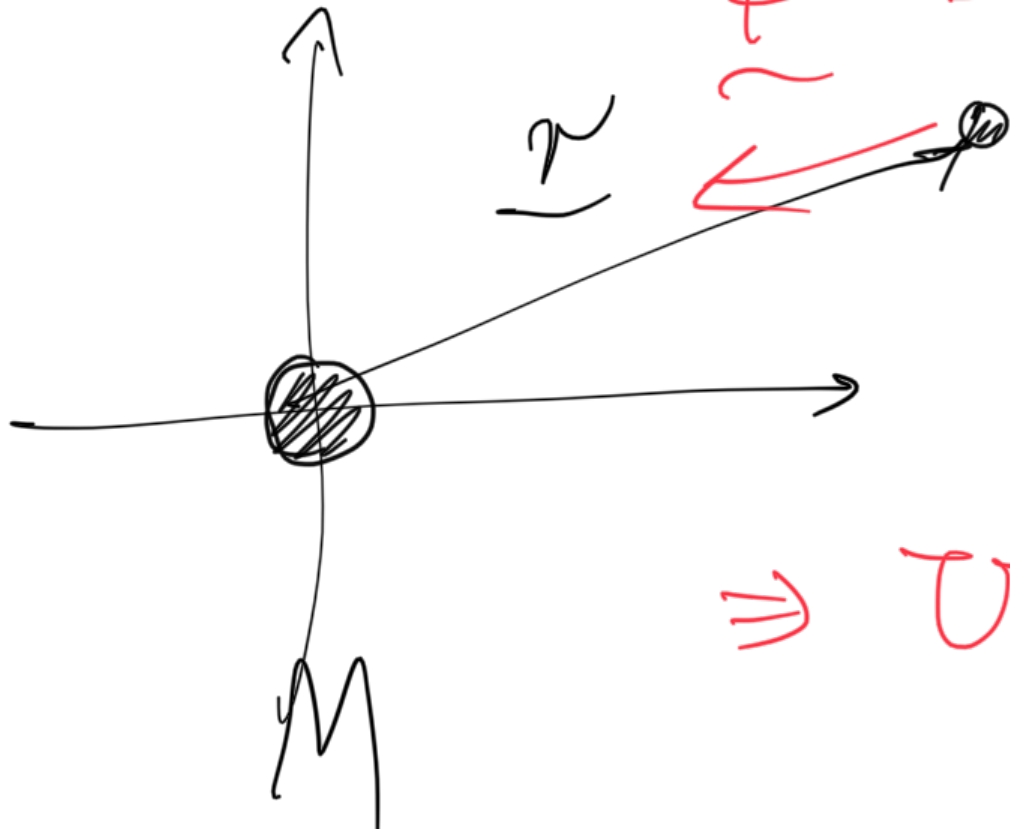
και $\underline{F}(\underline{r}) = -V'(r) \underline{e}_r$

όπου $r = |\underline{r}|$.

Παραδείγματα

1) Η ...

- 1) βαρύτητα
- 2) Ηλεκτροστατικές δυνάμεις.
- α') Βαρύτητα



$$\underline{F} = \underline{F}(r) = -\frac{GMm}{r^2} \underline{e}_r$$

$$f(r) = -\frac{GMm}{r^2}$$

$$\Rightarrow U(r) = -\int f(r) dr$$

$$= -\frac{GMm}{r} + \text{σταθ.}$$

$$U(r) \rightarrow -\infty \left\{ \begin{array}{l} \text{καθώς } r \rightarrow 0 \\ |F(r)| \rightarrow \infty \end{array} \right.$$

β) Ηλεκτροστατ. δύναμη ίδια
εκζω, από τη σταθερά

$$\underline{F}(r) = \frac{-K q_1 q_2}{r^2} \underline{e}_r$$

K, q_1, q_2 φορτία. (σταθ.)

σ_a^2