

Συνθήκες Διαφορικές Εξισώσεις και Δυναμικά Συστήματα

20/02/2020
Μάθημα 1^ο

- e-class (Διαλέξεις)
- Γραφείο 313
- Τρίτη - Πέμπτη: 1-2
- Παρασκευή: 2- Παρασκευή: 3 15 (Σεμινάριο)
- nalikako@math.uoa.gr

Ώρη

Βιβλίο: Αχιλαϊος - Καλοχεροπουλος (10^ο κεφ)
(Ποσοτική θεωρία)

Hirsch - Smale:

Κεφάλαιο 2

(Newton - Kepler)

Κεφάλαιο 11

(Poincaré - Bendixon)

Κεφάλαιο 12

(Μαθηματική Οικολογία)

Κεφάλαιο 13

(Περιοδικοί Εξαναγκασμοί)

Βιβλιογραφία

Elementary

Arnold (ODE's (υπάρχει και μετάφραση))

Hale - Kosak

Advanced

J Hale

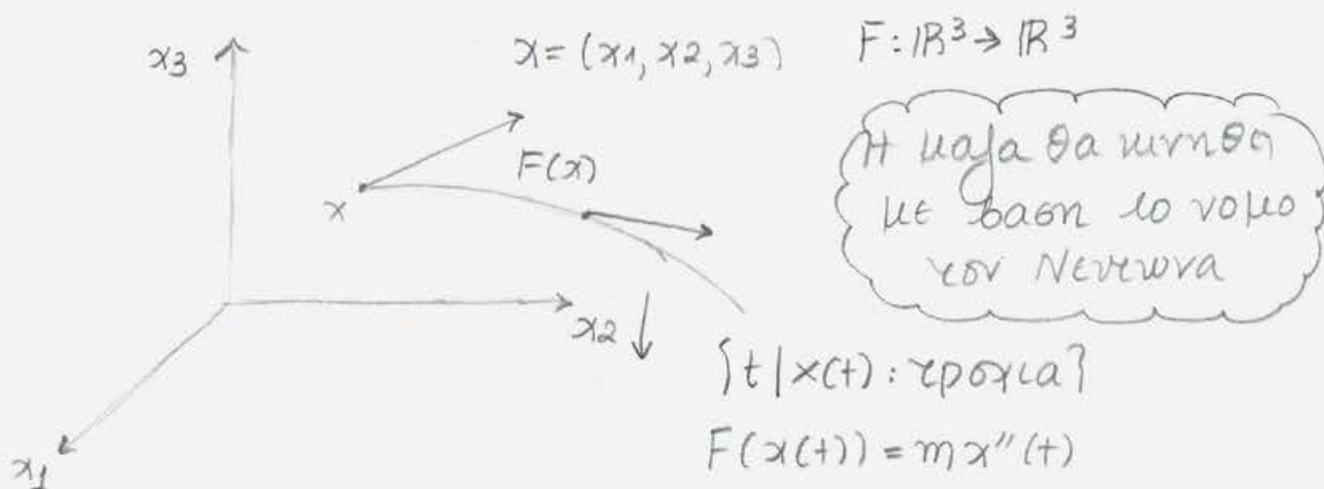
P Hartman

Ποσοτική θεωρία: $t \rightarrow \pm \infty$

Νέυτωνια Μηχανική

A. Συνεπρηγικά Πεδία

2^{ος} Νόμος του Νεύτωνα: $F = ma$



Ορισμός: (Συνεπρηγικό πεδίο) είναι ένα πεδίο δυναμικών που προέρχεται από δυναμικό

$$F(x) = -\nabla V(x) = -\left(\frac{\partial V}{\partial x_1}, \frac{\partial V}{\partial x_2}, \frac{\partial V}{\partial x_3}\right)$$

Ιδιότητες συνεπρηγικών πεδίων (γνωστές)
Έργο δεν εξαρτάται από τη διαδρομή

Θεώρημα 1: (Διατήρηση της Μηχανικής Ενέργειας)

Αν ορίσουμε τη μηχανική ενέργεια

$$E(t) = \frac{1}{2} m |x'(t)|^2 + V(x(t))$$

αν ορίσω μια τροχιά που κινείται υπό δυναμική η μηχανική ενέργεια διατηρείται σταθερή

$$\frac{d}{dt}(E(t)) = 0$$

Απόδειξη

$$E(t) = \frac{1}{2} m |x'(t)|^2 + V(x(t)) = \frac{1}{2} m x'(t) \cdot x'(t) + V(x(t))$$

$$\frac{d}{dt} E(t) = m \dot{x}(t) \ddot{x}(t) + \nabla V(x(t)) \dot{x}(t) =$$

$$= \dot{x}(t) [m \ddot{x}(t) + \nabla V(x(t))] = 0$$

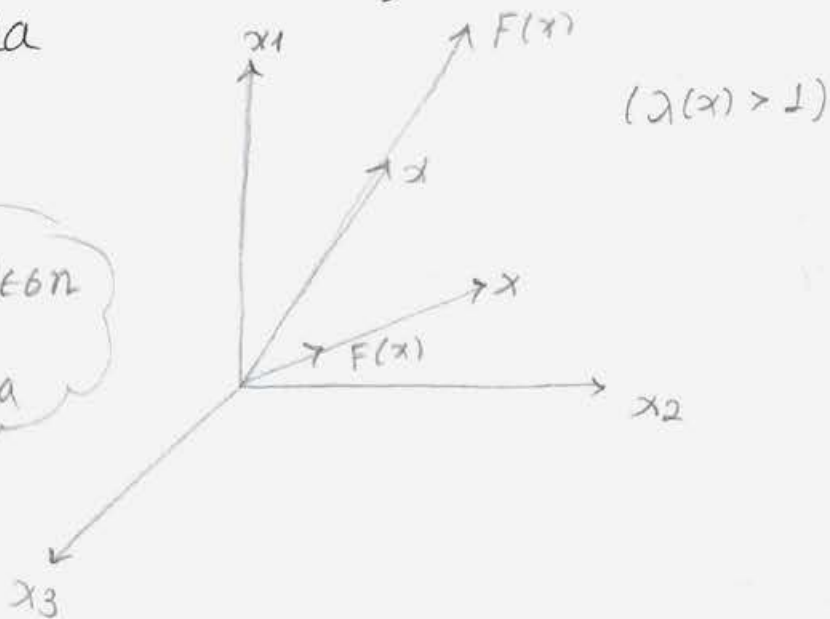
$F(x(t)) = -\nabla V(x)$
Από 2^ο Νόμο
τον Νεύτωνα

B. Κεντρικά Πεδία Δυνάμεων (\mathbb{R}^3)

Ορισμός: $x \in \mathbb{R}^3$ και θεωρούμε πεδία της μορφής

$F(x) = \lambda(x) \cdot x$ αντά είναι εἰς ὁρισμὸς γὰ
κεντρικὰ πεδία
→ βαθμωτὴ
 $\lambda: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$

Η δύναμη με τη θέση
πὸν βρίσκουμεσθε
εἶναι συγγραμμικὰ



Λήμμα 2: Ἐστω F συντηρητικὸ πεδίο, $F(x) = -\nabla V(x)$

Τότε γὰ εἰς ὁρισμὸς εἶναι ἰσοδυναμικὰ:

- A) F κεντρικὸ πεδίο
- B) $F(x) = f(|x|) \cdot x$ (εἰς ἄρξεται μόνο ἀπὸ τὴν ἐπιπέδου
μορφή τὸν x)

Γ) $V(x) = g(|x|)$

Αποδείξη:

$|x| = (x_1^2 + x_2^2 + x_3^2)^{1/2}$

$(\gamma) \Rightarrow (\beta) \Rightarrow (\alpha) \Rightarrow (\gamma)$ ↓ ὅχι τόσο
προφανές

$(\gamma) \Rightarrow (\beta)$: $V(x) = g(|x|)$ $F = (F_1, F_2, F_3)$

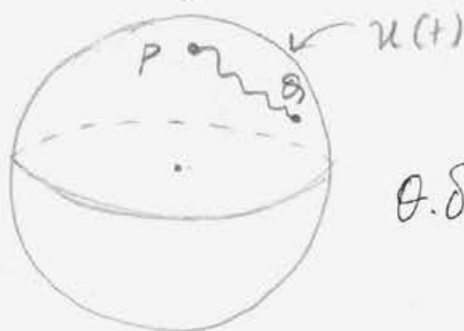
$\lambda(x)$
" ↙ κεντρικὴ
κ.π.δ.

$F_i(x) = -\frac{\partial}{\partial x_i} (g(|x|)) = -g'(|x|) \frac{\partial}{\partial x_i} (|x|) = -g'(|x|) \frac{x_i}{|x|} = \lambda(x) x_i$

(b) \Rightarrow (a) (προφανές!)

(a) \Rightarrow (γ): Στο δυναμικό οι ισοβαθμικές του επιφάνειες είναι σφαίρες

$$V(x) = \text{σταθ} = g(|x|) \Rightarrow \{|x| = a\}$$



$$|\dot{u}(t)| = \alpha$$

$$\text{θ.δ.ο } V(P) = V(Q)$$

$u(t)$: τροχιά

Συνεπώς θεωρώ να υπολογίσω την μεταβολή κατά μήκος της τροχιάς $\xrightarrow{\text{συντηρητικό}}$

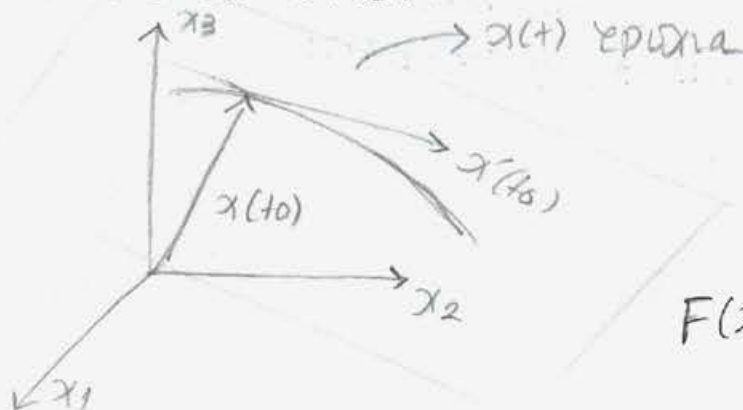
$$\frac{d}{dt} V(u(t)) = \nabla V(u(t)) \cdot \dot{u}(t) = -F(u(t)) \cdot \dot{u}(t)$$

$$\stackrel{\text{κεντρικό}}{=} -\lambda(u(t)) u(t) \cdot \dot{u}(t) = 0 \quad (*)$$

$$(*) \quad 0 = \frac{d}{dt} |u(t)|^2 = 2u(t) \cdot \dot{u}(t)$$

→ τροχιά του ου είναι πάντα στις σφαίρες

Έστω $F(x)$ κεντρική αναχμαστική συντηρητικό
 Έστω $\Pi \subset \mathbb{R}^3$ επιπέδο όπου:

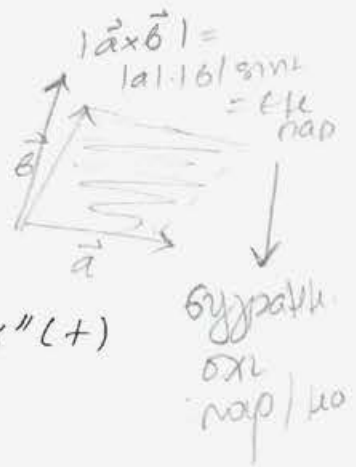


$$F(x(t_0)) = \lambda x(t_0) \times x(t_0) \in \Pi$$

Συνεπώς, αναμενόμενα ότι η τροχιά θα είναι επιπέδου Π
 (Ριχνόμε υή διαστάση του προβλήματος)

Λήμμα 3: $x(t) \in \Pi \quad \forall t$

(Η διαφορική εξίσωση μένει αναλλοίωτη)



Αποδείξη $N(t)$

$$\frac{d}{dt} (x(t) \times x(t)) = x'(t) \times x'(t) + x(t) \times x''(t)$$

\hookrightarrow Leibnitz

$$= x(t) \times x''(t) = x(t) \times \frac{F(x(t))}{m}$$

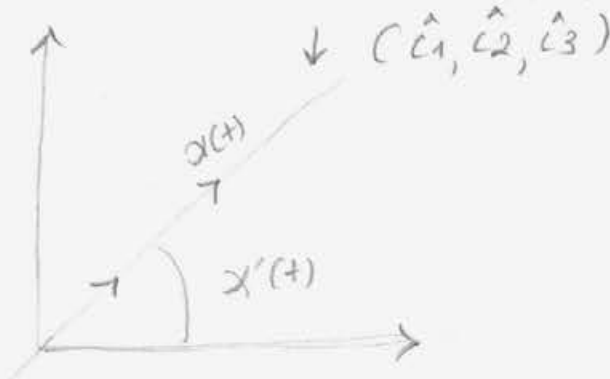
$\stackrel{\text{2ος Νόμος}}{\uparrow}$

$$\rightarrow = x(t) \times \frac{g(x(t)) \cdot x(t)}{m} = 0$$

\leftarrow κη

Μερίπτωσις: i) $N(t) \neq 0$: κίνηση σε σταθ επιπέδο

ii) $N(t) \equiv 0 \Rightarrow \vec{x}'(t) = g(t) x(t)$
 (κίνηση επι επιπέδου)



Αποδείξη: (ΤΕΤΡΑΓΜΜΕΝΟ)

$$x'_k(t) = g(t) x_k(t), \quad k=1, 2, \dots$$

$$\frac{x'_k(t)}{x_k(t)} = g(t) \Rightarrow \ln |x_k(t)| = \int_{t_0}^t g(t) dt + C$$

$$\Rightarrow x_k(t) = \hat{C}_k e^{\int_{t_0}^t g(t) dt}$$

$x(t) = (\hat{c}_1, \hat{c}_2, \hat{c}_3) e^{\int_{t_0}^t g(t) dt}$ (σταθερο διανυσμα επι
 μια συνάρτησης (η οποία είναι ένας αριθμος) που
 δίνει επιπέδο)

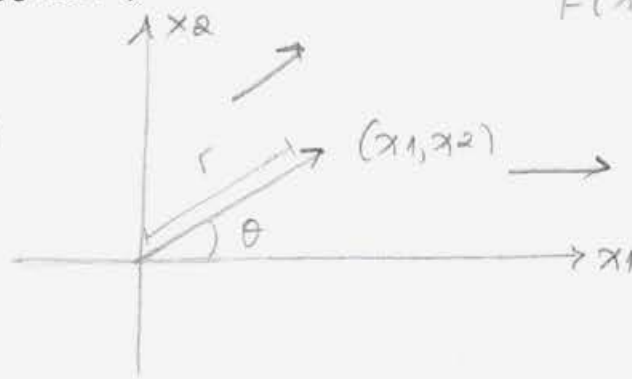
Τώρα θα υποθέσουμε ότι F κεντρικό και συντηρητικό (δεν θα υποθέσω ότι έχει την μορφή του βαρυτικού πεδίου)

$$F(x) = - \left(\frac{\partial V}{\partial x_1}, \frac{\partial V}{\partial x_2} \right)$$

Θεωρώ πόλωση
θωρε/υεθ

$$x_1 = r \cos \theta$$

$$x_2 = r \sin \theta$$



→ ως προς αυτό το κέντρο μετρώ τη στροφορμή

Ορισμός: (Στροφορμή) : $h = m r^2 \theta'$, όπου $r = |x|$
(είε μια τροχία)

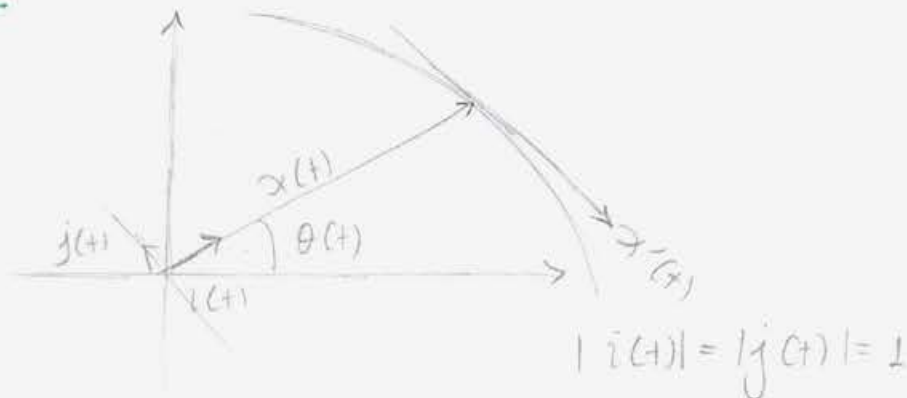
→ απόσταση από την αρχή των αξόνων

(ΓΙΑ ΤΗ ΣΤΡΟΦΟΡΜΗ ΑΡΚΕΙ ΤΟ ΚΕΝΤΡΙΚΟ)

Θεώρημα 4: (Διατήρηση της Στροφορμής)

$\frac{dh}{dt} = 0$ (κινείται σε μια τροχία με το 2^ο Νόμο του Νεύτωνα σε ένα κεντρικό συντηρητικό πεδίο)

Αποδείξη:



$$i(t) = (\cos \theta(t), \sin \theta(t))$$

$$\frac{di(t)}{dt} = (-\sin \theta(t), \cos \theta(t)) \theta'(t) = j(t) \theta'(t)$$

$$\frac{dj(t)}{dt} = \frac{d}{dt} (-\sin \theta(t), \cos \theta(t)) = (-\cos \theta(t), -\sin \theta(t)) \theta'(t) = -i(t) \theta'(t)$$

$$x(t) = r(t) i(t)$$

$$\begin{aligned} \chi'(t) &= r'(t) \hat{i}(t) + r(t) \cdot \hat{i}'(t) = \\ &= r'(t) \hat{i}(t) + r(t) \hat{j}(t) \theta'(t) = \\ &= r' \hat{i} + \frac{r^2 \theta}{mr} m \hat{j} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \chi''(t) &= r'' \hat{i} + r' \hat{i}' + \frac{d}{dt} (r^2 \theta' m) \frac{\hat{j}}{mr} + (r^2 \theta' m) \frac{d}{dt} \left[\left(\frac{\hat{j}}{mr} \right) \right] = \\ &= \hat{i} [r'' - r(\theta')] + \frac{1}{r} \frac{d}{dt} (r^2 \theta') \hat{j} = \frac{r \hat{i}}{m} \end{aligned}$$

$$m \chi'' = F = f(|x|) x$$

Αντικα
2

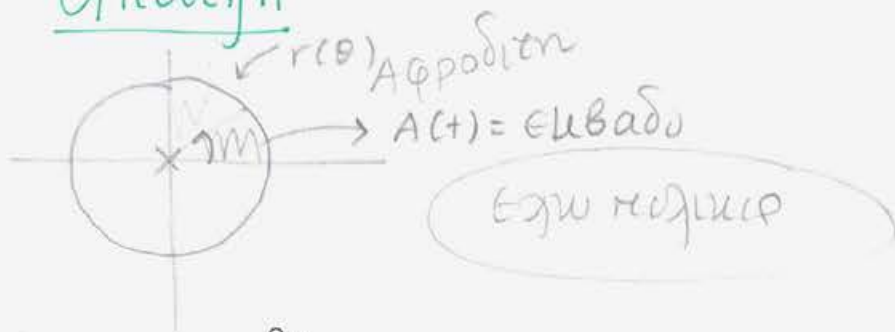
$r^2 \theta'$: σταθερό

Επομένως, $\frac{d}{dt} (r^2 \theta') = 0$

Πορίσμα 5: (2^{ος} Νόμος του Kepler)

Δύο εμβαδά σε ίσους χρόνους!
(Διατήρηση Στροφορμής)

Απόδειξη



$$A = \frac{1}{2} \int_{\theta_1}^{\theta_2} r^2(\theta) d\theta$$

$$\frac{dA}{d\theta} = \frac{1}{2} r^2(\theta) \quad / \quad \frac{d}{dt} A(\theta(t)) = \frac{dA}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \frac{1}{2} r^2(\theta) \theta'(t)$$

= σταθερό

θ4