

9 Διαγώνη 1 - Το Πρόβλημα των δύο σωμάτων
Newton - Principia (≈ 1700)
 Hubbard - West, σ. 38 (από 26) και μετά
 μέχρι σ. 47, τέλος 6.7.
 (βλ βίντεο κομψό Διαγώνη 1)

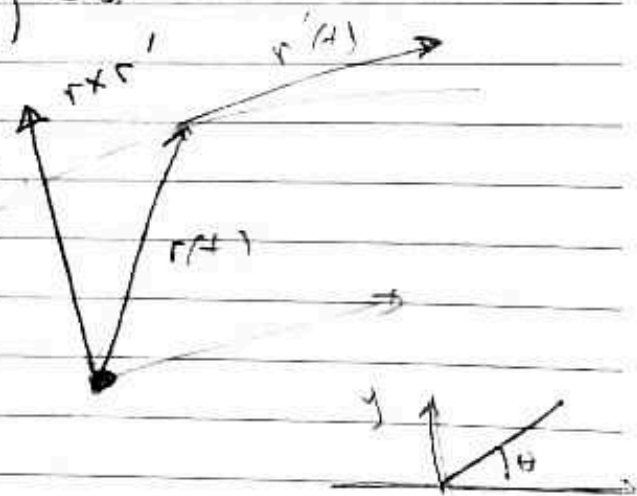
1. Κεντρικό Δυνατόν
 (1) $m\ddot{\mathbf{a}} = m\ddot{\mathbf{r}} = -f(r)\frac{\mathbf{r}}{\|\mathbf{r}\|}$, $\mathbf{r} = (x, y, z) \in \mathbb{R}^3$
 $p = \|\dot{\mathbf{r}}\|$ (χωρίς δασύς 6 διαστάσεις)

Διατήρηση Στροφέως (Κατεύθυνση)
 $\frac{d}{dt}(\mathbf{r} \times \mathbf{r}') = \mathbf{r}' \times \mathbf{r}' + \mathbf{r} \times \mathbf{r}''$ (M r v) Στροφέως

$= \mathbf{r} \times \left(-f(r)\frac{\mathbf{r}}{\|\mathbf{r}\|} \right) = 0$

(2) $\mathbf{r} \times \mathbf{r}' = \mathbf{M} = \text{σταθερό διανύσμα}$

\Rightarrow Κίνηση στο ίδιο επίπεδο.



2. Κίνηση στο Επίπεδο

(3) $\mathbf{r}(t) = \begin{bmatrix} x(t) \\ y(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} p \cos \theta \\ p \sin \theta \end{bmatrix}$, $p = p(t)$, $\theta = \theta(t)$

(4) $\mathbf{r}''(t) = \begin{bmatrix} x''(t) \\ y''(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} (p'' - p(\theta')^2) \cos \theta - (2p'\theta' + p\theta'') \sin \theta \\ (p'' - p(\theta')^2) \sin \theta + (2p'\theta' + p\theta'') \cos \theta \end{bmatrix}$

$\Rightarrow \frac{p}{r} \begin{bmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{bmatrix}$

$$\rightarrow \chi_{\text{polar}} \begin{bmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{bmatrix} \perp \begin{bmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \end{bmatrix} \Rightarrow$$

$$(5) \begin{cases} p' - p(\theta')^2 = f(p) \\ p\theta'' + 2p'\theta' = 0 \end{cases}$$

Διατύπωση Σ-ποδούφου (Μετρη)

$$(p^2 \theta')' = 2pp'\theta' + p^2 \theta'' \stackrel{(5)_{\text{ου}}}{=} 0$$

$$|M| = |\tau \times r'| = \left| p \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{pmatrix} \times \left[p' \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{pmatrix} + p \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \end{pmatrix} \theta' \right] \right|$$

$$= |p^2 \theta'| = \sigma \tau \rho a = M$$

$$(6) \quad \theta' = \frac{M}{p^2}$$

(5), (6) \Rightarrow

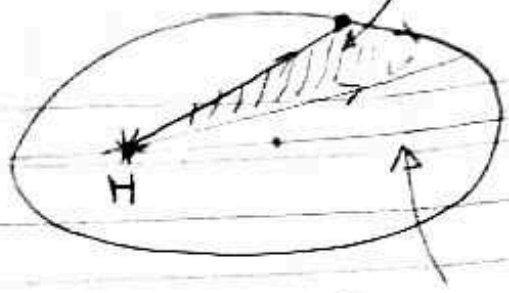
$$(7) \begin{cases} p'' - \frac{M^2}{p^3} = f(p) \\ \theta' = \frac{M}{p^2} \end{cases}$$

Νομοίωτα Εργασίας Νόμου Κεπλέρ (1571-1630)
(Νεύτων = 1642-1724)

Νόμοι Κεπλέρ (14 χρόνια παρατηρήσει του Απριλίου)

1. Οι ημερήσιες κινήσεις σε ελλειπτικές τροχιές γύρω γύρω από τον Ήλιο του η/10.

2. Η εμβαδική ταχύτητα με αρχή του ηλίου και πέρας των οφθαλμών κυμαίνεται ίδια εμβαδόν σε ίσους χρόνους



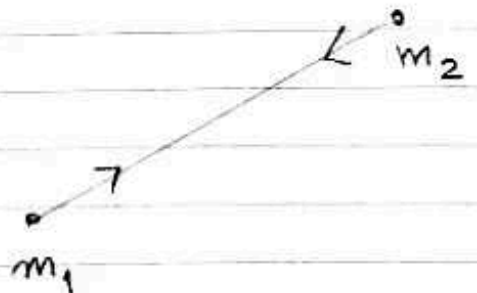
3. Η περίοδος της περιστροφής γύρω από τον ηλιο είναι ανάλογη των κυβικών ημιαξόνων της ελλείψης $\propto \frac{3}{2}$

Σημ: Επιστημονικές Παρατηρήσεις βόρειας της αντιστάσεως οργάνων, χωρίς Αναγνώριση Τεμπέριαν ακούει (Κωμική Τύπος γραμμές από Αλέξανδρο ΕΠΟΧΗ).

Οι νόμοι του Kepler είχαν καθιερωθεί στην αστρονομία και τώρα από τον Newton.

Αξιώματα του Newton: (Νόμος Τετραγώνων Εξου)

Μάζες m_1, m_2 σε απόσταση \vec{X}_1, \vec{X}_2 εσοδών \vec{r} $\vec{r} = \vec{X}_2 - \vec{X}_1$



$$|\vec{F}| = G \frac{m_1 m_2}{r^2} \quad (1)$$

$$r = \|\vec{X}_2 - \vec{X}_1\|$$

2^{ος} Νόμος του Newton

Η επιτάχυνση είναι ανάλογη της δύναμης που εφαρμόζεται στο σώμα μάζας m με σταθερά αναλογίας των $\frac{1}{m}$ στην ίδια κατεύθυνση:

$$\vec{a} = \frac{1}{m} \vec{F} \quad (2)$$

①, ② \Rightarrow

$$\textcircled{3} \quad \begin{cases} X_1'' = \frac{G m_2 (\bar{X}_2 - \bar{X}_1)}{\|\bar{X}_2 - \bar{X}_1\|^3} \\ X_2'' = \frac{G m_1 (\bar{X}_1 - \bar{X}_2)}{\|\bar{X}_1 - \bar{X}_2\|^3} \end{cases}$$

Χώρος φάσης = \mathbb{R}^{12} $\left(\begin{array}{l} X = (x, y, z) \quad 2 \times 3 \\ X' = (x', y', z') \quad 2 \times 3 \end{array} \right)$

\parallel Υποβασικός Διαστέγους Μεσω Νόμου Διατηρήσεως.

① Κέντρο Μάζας :

$$\textcircled{4} \quad \bar{X} = \frac{m_1 \bar{X}_1 + m_2 \bar{X}_2}{m_1 + m_2} \quad (\text{point})$$

Παρατήρηση (Διατήρηση της Ορμής).

$$\textcircled{5} \quad \bar{X}'' = 0$$

Προκύπτει απερα από ③

⑤ \rightarrow Κέντρο Μάζας Κινείται Με

\parallel σταθερά Ταχύτητα Ευθ-γραμμά

$$\textcircled{6} \quad \bar{X} = \bar{a} + t \bar{b}$$

Θα υπολογίσουμε τω κέντρο των μάζων m_1, m_2 ως προς το κέντρο μάζας.
Είμαστε

$$(7) \quad \bar{r} := \bar{r}_1 := X_1 - X, \quad \bar{r}_2 := X_2 - X.$$

Ευκολο βγαινουμε οτι

$$(8) \quad m_1 \bar{r}_1 + m_2 \bar{r}_2 = 0$$

Επισης

$$(9) \quad \ddot{r}_1 = \frac{Gm_2}{\|r_1 - b\|^3} (r_2 - r_1)$$

Αντικαθιστώντας από τω (8) το r_2 :

$$(10) \quad \Rightarrow \quad \ddot{r}_1 := \ddot{r} = - \frac{Gm_2^3}{(m_1 + m_2)} \frac{r}{\|r\|^3}$$

Χωρος \mathbb{R}^6
Γωρος \mathbb{R}^6

$$=: -K \frac{1}{\|r\|^2} \frac{r}{\|r\|} \quad \checkmark$$

Κεντρικη Δυναμη !!

Παρατηρηση

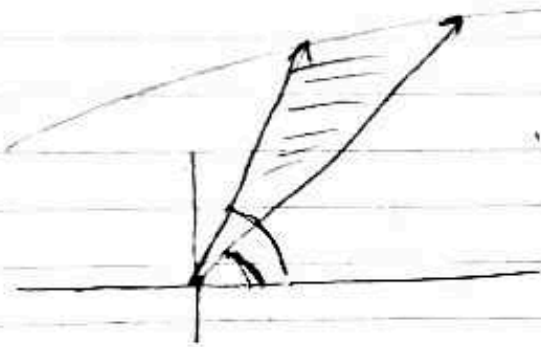
Αν η $m_2 \gg m_1$ τότε θα μπορούσαμε να θεωρησουμε ως κέντρο μάζας τω όση της m_2 (υψω)
(Α) (4) $\bar{X} \approx \bar{X}_2$. Δεν χρειαζεται οπως αυτη η παρατηρηση.

6
 Διατύπωση των $\sqrt{\text{rataradous}}$ 2-ποσότητες \Leftrightarrow Κίνηση στο \mathbb{R}^2
 \Rightarrow

Χρησιμοποιούμε \mathbb{R}^4 .

Διατύπωση των Μετρώ των Στροφομέτρων

(11) $p^2 \theta' \equiv M, \quad p = \|r\|$



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

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

$$\frac{dA}{dt} = r^2 \theta' \equiv M$$

Εφαρμογή $A(t)$ αναγωγή των Χρησών (2ος νόμος Κέπλερ)

Συστήματα (7)

(12)
$$\begin{cases} p'' - \frac{M^2}{p^3} = f(p), & p = \|r\| \\ \theta' = \frac{M}{p^2} \end{cases}$$

(13)
$$\ddot{\vec{r}} = f(p) \frac{\vec{r}}{\|\vec{r}\|^2} \stackrel{(10)}{=} -\frac{K}{\|\vec{r}\|^2} \frac{\vec{r}}{\|\vec{r}\|}$$

(12), (13) \Rightarrow

$$(14) \quad p'' = -\frac{K}{p^2} + \frac{M^2}{p^3} = -\frac{dW/p}{dp} \quad (\text{Xupus fasus } \mathbb{R}^2)$$

Διαφορικό $W = -\frac{K}{p} + \frac{M^2}{2p^2}$

$$(14) \Leftrightarrow p'' = -\frac{dW}{dp}$$

Μετατροπή σε σύστημα 1^{ου} τάξης:

$$(5) \quad \begin{cases} p' = v \\ v' = -\frac{K}{p^2} + \frac{M^2}{p^3} \end{cases} \quad (\text{Xupus fasus } \mathbb{R}^2)$$

II Δατυρημα Μυχανικου Εργοφαιου (Χαριστηματα 1.9.2
Αδραση - Κεχυρηση)

$$(16) \quad \begin{aligned} \dot{E}(p, v) &= \frac{1}{2} v^2 + W(p) \\ &= \frac{1}{2} v^2 - \frac{K}{p} + \frac{M^2}{2p^2} \end{aligned}$$

$$(17) \quad \frac{d}{dt} E(p, v) = v v' + \frac{dW}{dp} p' = p' \left(-\frac{dW}{dp} \right) + \frac{dW}{dp} p' = 0$$

$$\Rightarrow E(p, \sigma) = \sigma \alpha \nu p \alpha = C$$

$$(18) \quad \frac{1}{2} \left(\frac{dp}{dt} \right)^2 - \frac{K}{p} + \frac{M^2}{2p^2} = C =: \mathcal{E}$$

(Χρησις \mathbb{R} !)

$$\Rightarrow \frac{dp}{dt} = \sqrt{2 \left(\mathcal{E} + \frac{K}{p} - \frac{M^2}{2p^2} \right)}$$

(αταξοειδης $x(p, \omega)$)

$$(19) \quad \frac{d\theta}{dp} = \frac{d\theta/dt}{dp/dt} = \frac{M}{p^2 \sqrt{\mathcal{E} + \frac{K}{p} - \frac{M^2}{2p^2}}}$$

Άσκηση 1

Άσκηση 6.7 # 6b Hubbard-West

$$(20) \quad \theta = \int_0^{\sigma} \frac{\left(\frac{M}{p} - \frac{K}{M} \right)}{\sqrt{2\mathcal{E} + \frac{K^2}{M^2}}} d\sigma$$

Άσκηση 2

Θετίζουμε $M/K =: \rho$ και

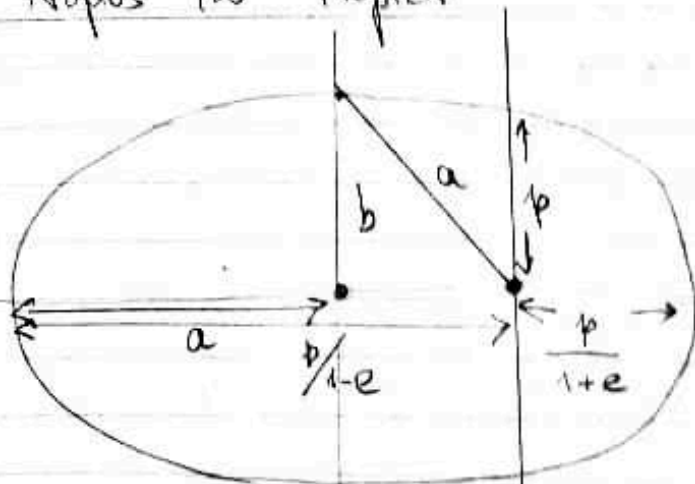
$$\sqrt{1 + (2EM^2/K^2)} =: e$$

Δείξτε ότι η (20) παίρνει την μορφή

$$(21) \quad r(\theta) = \frac{\rho}{1 + e \cos \theta}$$

$e =$ εκκεντρικότητα

3^{ος} Νόμος των Kepler



$2\pi ab = \text{Εμβαδόν Έλλειψους} = MT$ 2^{ος} Νόμος

$$a = \frac{\rho}{1-e^2}, \quad b = \frac{\rho}{\sqrt{1-e^2}}, \quad T = 2\pi a \frac{b}{M} = 2\pi a^{3/2} \frac{\sqrt{\rho}}{M} = \frac{2\pi a^{3/2}}{\sqrt{K}}$$