

Μάθημα 15^ο

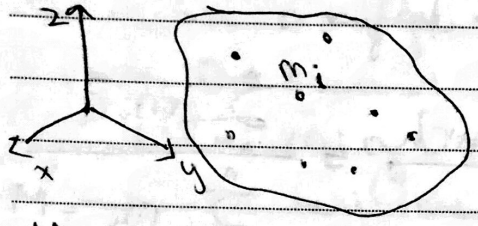
Δυναμική του Υ.2

Αναγωγή και περιγραφή του Υ.2: $m \cdot \ddot{a} = \sum \vec{F}$

Δυναμική συστήματος Υ.2

↑ περιγραφή-κωδικοποίηση

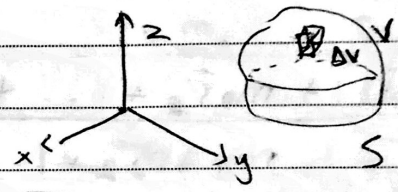
Διακριτό σύστημα Υ.2



Μπορούμε να το ερμηνεύσουμε ως ένα σύνολο σωματιδίων που υποστηρίζεται από $m_i, i=1, 2, \dots, n$ μάζες

Συνεχές σύστημα

(θεωρία συνεχούς μέσου)



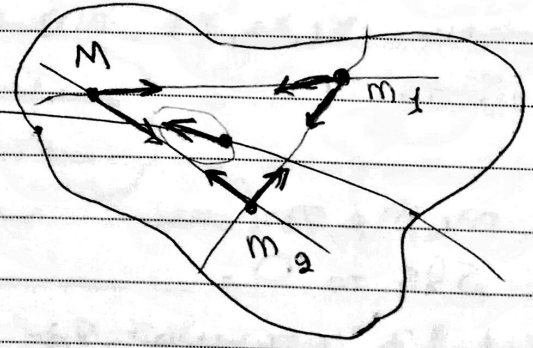
Το περιγράφουμε ως ένα συνεχές μέσο.

Αν έχουμε μάζα κατακλιβέται η μάζα \Rightarrow ελαστικότητα του συνεχούς: $\Delta \rho = \frac{\Delta m}{\Delta V}$

Τι δυναμικές αποκρίσεις πάνω στο σύστημα;

Π.Χ. Έστω ότι έχουμε δύο συστήματα 3 κούβων. Τι δυναμικές αποκρίσεις βγάζει αυτό;

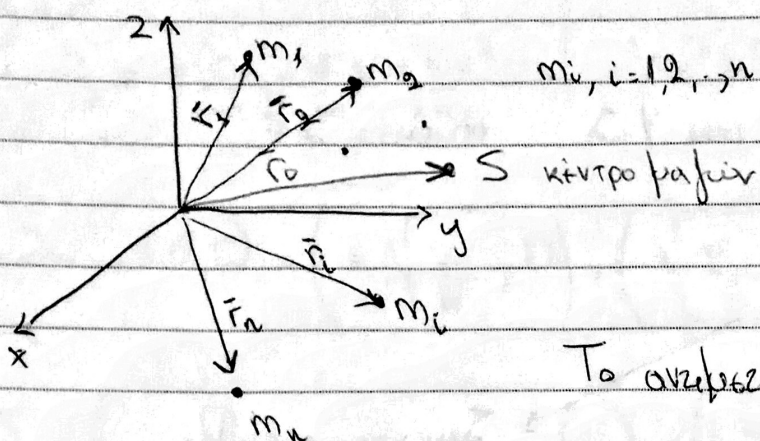
Παράδειγμα.



Παίρνουμε τις δυναμικές που αποκρίνεται στις μάζες μεταξύ τους

Νοίτες είναι εσωτερικές δυναμικές που ισορροπούν το σύστημα και νοίτες οι εξωτερικές που αποκρίνεται επιρροή βγάζει αυτό; (Είτε έχω συνεχές σύστημα είτε διακριτό θα τα εξετάζω αυτά)

Κέντρο μάζας Συστήματος συζυγών.



$m_i, i=1, 2, \dots, n$

Θα πρέπει να βρω το κέντρο μάζας και βίαια βρούμε να περιγράψω τις δυνάμεις ($\vec{F}_{ext} + \vec{F}_{int}$)

Το αντιμετωπίζω ως μια αιώρηση.

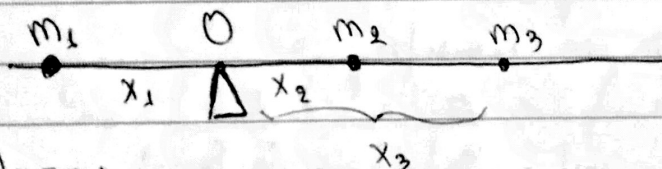
Θα βρω το διάνυσμα θέσης του κέντρου μάζας:

$$\vec{r}_S = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2 + \dots + m_i \vec{r}_i + \dots + m_n \vec{r}_n}{m_1 + m_2 + \dots + m_i + \dots + m_n} = \frac{\sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^n m_i = M}$$

↓
εκφράζει μια ποσότητα

Θα το αντιμετωπίσω παραδοσιακά και μετά θα το ερμηνεύσω - χειριρεύω στις 3 διαστάσεις

Κέντρο Μάζας



Ερωτήσεις:

α) Γνωρίζω τις μάζες m_1, m_2, m_3
Γνωρίζω τις αποστάσεις x_1, x_2, x_3 από το 0.
Ψάχνω το Σ.Ι., δηλ. το 0.

β) Γνωρίζω τις μάζες m_1, m_2, m_3
Γνωρίζω το Σ.Ι., δηλ. το 0.
Ψάχνω τα $x_i, i=1, 2, 3$ έτσι ώστε να ικανοποιείται η ισορροπία.

Παρατήρηση: Το Σ.Ι. είναι το κέντρο μάζας του συστήματος

Άρα, αν βρω το Σ.Ι. θα βρω αυτόματα το κέντρο μάζας (και αντίστροφα).

Το βάρος των m_i είναι $\beta_i = m_i g$
 $M_i = m_i g x_i$, πορνί ρόζω εως δίνω εως βάρος.

Συνολική Πορνί: $M = m_1 g x_1 + m_2 g x_2 + m_3 g x_3$.

υπο την προϋπόθεση ότι το 0 είναι η αρχή των αξόνων

Γενικά αν έχω n μάζες τότε $M = \sum_{i=1}^n m_i g x_i$

Εάν ο αξόνος η θέση ισορροπίας στο \bar{x} . Τότε για την πορνί θα έχω:

$$M_i = m_i g (x_i - \bar{x})$$

Αρα η συνολική πορνί θα είναι $M = \sum_{i=1}^3 m_i g (x_i - \bar{x})$

Το \bar{x} το εύρημα θα ισορροπεί αφού είναι το ΣΒ,
 δηλαδή θα ισχύει για την πορνί (συνολική):

$$M = \sum_{i=1}^3 m_i g (x_i - \bar{x}) = 0 \quad \text{ή γενικά:}$$

$$M = \sum_{i=1}^n m_i g (x_i - \bar{x}) = 0 \iff$$

$$\iff \sum_i m_i g x_i - \sum_i m_i g \bar{x} = 0 \iff$$

$$\iff \bar{x} \sum_i m_i g = \sum_i m_i g x_i \iff \bar{x} = \frac{\sum_i m_i g x_i}{\sum_i m_i g} \iff$$

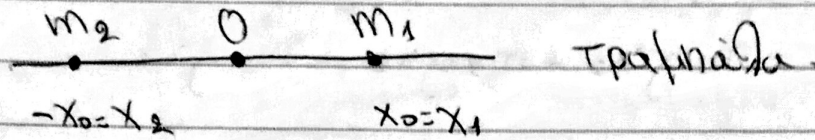
$$\iff \bar{x} = \frac{\sum_i m_i x_i}{\sum_i m_i}$$

συνολική μάζα

Αρα βρίσκω κάθε πορνί να αγκυρώσει στο εύρημα
 τις αθροίσει το βρίσκω το κέντρο μάζας
 (με την προϋπόθεση ότι είναι ΣΒ)

Παράδειγμα Να βρεθεί το Κ.Μ. του συστήματος με :

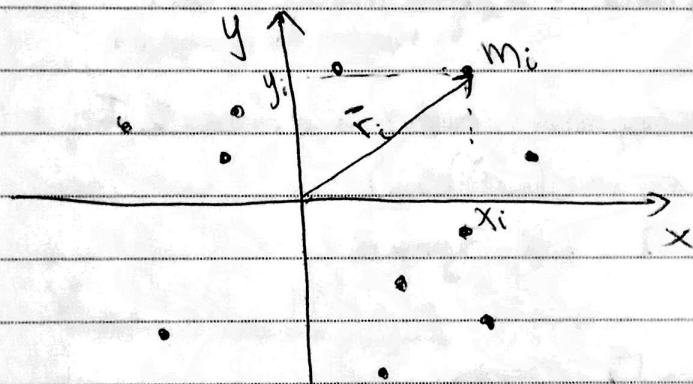
$$m_1 = m_2 = m, \quad x_1 = -x_0, \quad x_2 = x_0$$



$$\bar{x} = \frac{\sum_{i=1}^2 m_i x_i}{\sum_{i=1}^2 m_i} = \frac{m(-x_0 + x_0)}{2m} = 0$$

Άρα το 0 είναι το Σ.Β. και το Κ.Μ.

Μάζες τυχαία κατανεμημένες σε επίπεδο χώρο



Τυχαία κατανεμημένες οι μάζες

$$\text{Αθ.} : \vec{r}_i = x_i \vec{i} + y_i \vec{j}$$

$$\text{συνολική μάζα} : m = \sum_i m_i$$

Κάθε μία από τις μάζες θα έχει παρνί σε κάθε έναν από τους άξονες
Αναλύω σε συνιστώσες και εφαρμόζω στον x και y-άξονα

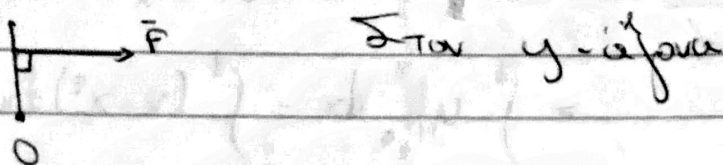
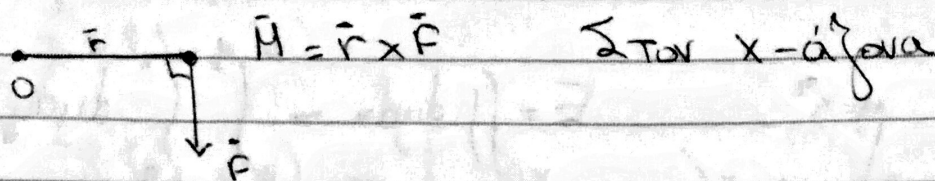
Άρα: κέντρο μάζας : $\bar{x} = \frac{M_y}{m}, \quad \bar{y} = \frac{M_x}{m}$

ήταν $M_y = \sum_i m_i x_i, \quad M_x = \sum_i m_i y_i$ (αθροισμα παρνί στον άξονα)

Παρατήρηση: η παρνί ως προς τον x-άξονα αντιστοιχεί σε συνισταμένες y_i

η παρνί ως προς τον y-άξονα αντιστοιχεί σε συνισταμένες x_i

Με αυτόν τον τρόπο μπορούμε να υπολογίσουμε το $\delta \Theta$
 $\vec{r}_s = \bar{x}\vec{i} + \bar{y}\vec{j}$ του ΚΜ - του συστήματος.



Άρα:

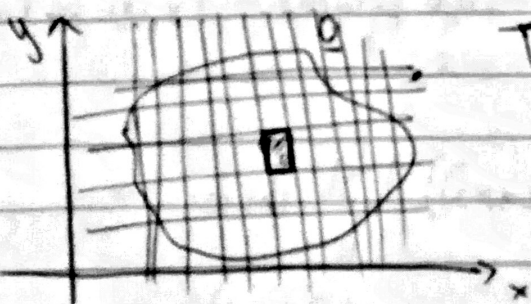
$$\bar{x} = \frac{\sum m_i x_i}{\sum m_i}$$

$$\bar{y} = \frac{\sum m_i y_i}{\sum m_i}$$

Συνεχής Περίπτωση:

Στην περίπτωση: Βασικό χαρακτηριστικό των συνεχών σωμάτων είναι η ανακρίβεια, δηλ δεν αλληλίζουν ως ορίσματα κάτω από μεταβολές της ταχύτητας, μάζας, θερμοκρασίας κλπ.

Εμβαδόν:



Το αυξήσαντας ως ένα συνεχές πλέγμα
 \rightarrow αθροισμάτων \rightarrow Διαφορίων

$$E = \iint_{\Omega} dA = \iint_{\Omega} dx dy \quad \text{εμβαδόν}$$

m Διαφορίων στον x

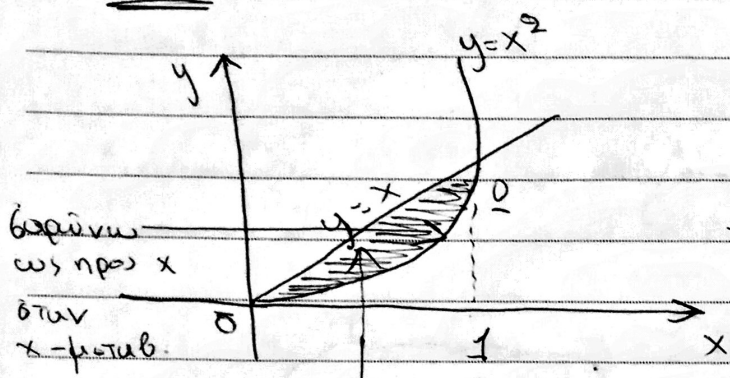
n Διαφορίων στον y

$m, n \rightarrow \infty$

$$dA = dx dy$$

Παράδειγμα: Να βρεθεί το εμβαδόν του χωρίου που περιβάλλεται από τις καμπύλες: $y=x$, $y=x^2$, $x, y > 0$

Λύση



$$E = \iint_D dy dx = \int_0^1 \int_{x^2}^x dy dx =$$

$$= \int_0^1 y \Big|_{x^2}^x dx = \int_0^1 (x - x^2) dx = 1/6$$

εμβαδόν ως προς y όταν το y περιβάλλεται και δίνεται το x σταθερό.

Αν αλλαξίμε την σειρά ολοκλήρωσης θα πάρω το ίδιο αποτέλεσμα.
(Θεώρημα Fubini)

$$E = \iint_D dx dy = \int_0^1 \int_y^{1-y} dx dy = \int_0^1 [x]_y^{1-y} dy = 1/6$$

Παρατήρηση: Αλλάζει πράξη στις σταθερές ολοκλήρωσης γίνεται με τη βοήθεια της λαμβανόμενης επίφρασης

Εστω ότι: $x = g(u, v)$ αλλαγή μεταβλ.: $(x, y) \rightarrow (u, v)$
 $y = f(u, v)$

$$\text{Τότε: } \iint_D h(x, y) dx dy = \iint_{D'} [h(g(u, v), f(u, v))] \cdot |J| du dv =$$

$$\iint_{D'} h(u, v) \cdot |J| du dv \quad \text{όπου } J(u, v) = \begin{bmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{bmatrix}$$

$$= \iint_{D'} h(u, v) \cdot |J| du dv \quad \text{όπου } J(u, v) = \begin{bmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{bmatrix}$$

Αντικείμενα που \rightarrow διμετρικά είναι :

$$\begin{cases} x = g(u, v, w) \\ y = f(u, v, w) \\ z = l(u, v, w) \end{cases}$$

$$J(u, v, w) = \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial x}{\partial w} \\ \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial z}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial w} \end{pmatrix}$$

Παράδειγμα

① Πολυμετρικά $\begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \end{cases}, |J| = r$

② Κυλινδρικοί $\begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \\ z = z \end{cases}, |J| = r$

③ Σφαιρικοί $\begin{cases} x = r \cos \theta \sin \varphi \\ y = r \sin \theta \sin \varphi \\ z = r \cos \varphi \end{cases}, |J| = r^2 \sin \varphi, \sin \varphi > 0$