

13. Η επίπεδη επιφάνεια του σχήματος (Σχήμα 45) περιορίζεται από τον άξονα  $x$  και τον κύκλο  $x^2 + y^2 = 1, (y > 0)$  και έχει επιφανειακή πυκνότητα  $\rho_s = 3 \text{ kgr/m}^2$ . Να υπολογιστούν:  
 (i) η μάζα της επιφάνειας και (ii) οι συντεταγμένες του κέντρου μάζας της επιφάνειας.

(i) Η επιφανειακή πυκνότητα της επιφάνειας,  $\rho$  είναι:

$$\rho = \frac{dm}{dS} \Rightarrow dm = \rho dS$$

Ολοκληρώνοντας παίρνουμε τη μάζα της επιφάνειας:

$$m = \iint_S \rho_s dS \stackrel{\rho=3 \text{ kgr/m}^2}{=} \iint_S 3 dx dy = 3 \iint_S dx dy, \text{ κείνω αλλαγί}$$

$$\text{μεταβλητών σε πολικούς: } 3 \int_0^1 \int_0^\pi r d\theta dr = 3\pi \int_0^1 r dr = 3\pi \left[ \frac{r^2}{2} \right]_0^1 = \frac{3\pi}{2}$$

(ii) Το διάνοσμα  $\bar{r}_s$  ως κέντρο μάζας δίνεται από τη σχέση:

$$\bar{r}_s = \frac{\rho \iint_S \bar{r} dS}{m} = \frac{\rho \iint_S \bar{r} dS}{\rho S} = \frac{\iint_S x dS \bar{x}_0 + \iint_S y dS \bar{y}_0}{S} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x_s = \frac{\iint_S x dS}{S} \\ y_s = \frac{\iint_S y dS}{S} \end{cases}, \text{ Άρα } \iint_S x dS = \iint_S x dy dx, \\ \text{σε πολικούς} = \int_0^1 \int_0^\pi r \cos\theta r d\theta dr =$$

$$= \int_0^1 r^2 [\sin\theta]_0^\pi dr = 0, \text{ και}$$

$$\iint_S y dS = \iint_S y dy dx, \text{ σε πολικούς } \int_0^1 \int_0^\pi r \sin\theta r d\theta dr = \int_0^1 r^2 [-\cos\theta]_0^\pi dr =$$

$$= 2 \int_0^1 r^2 dr = 2 \left[ \frac{r^3}{3} \right]_0^1 = \frac{2}{3}, \text{ και } S = \int_0^1 \int_0^\pi r d\theta dr = \frac{\pi}{2}$$

$$\text{οπότε } x_s = 0 \text{ και } y_s = \frac{4}{3\pi}, \text{ ή } \bar{r}_s = 0 \bar{x}_0 + \frac{4}{3\pi} \bar{y}_0$$

## Άσκηση Φυσ. 14

14. Δύο σωματίδια με μάζες  $m_1$  και  $m_2$  κινούνται έτσι ώστε η σχετική τους ταχύτητα να είναι  $\vec{u}$  και η ταχύτητα του κέντρου μάζας τους  $\vec{u}_1$  (Σχήμα 46). Αν  $M = m_1 + m_2$  είναι η ολική μάζα και  $\mu = m_1 m_2 / (m_1 + m_2)$  είναι η ανηγμένη μάζα του συστήματος ναδειχθεί ότι η ολική κινητική ενέργεια είναι  $\frac{1}{2} M \vec{u}_1^2 + \frac{1}{2} \mu \vec{u}^2$ .

Έστω  $\vec{r}_1, \vec{r}_2$  και  $\vec{r}$  τα διανύσματα θέσης των μαζών  $m_1, m_2$  και του κέντρου μάζας,  $c$ , ως προς το  $O$ , αντίστοιχα.

Έχουμε τότε ότι:

$$\vec{r} = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2}{m_1 + m_2} \quad \text{οπότε} \quad \dot{\vec{r}} = \frac{m_1 \dot{\vec{r}}_1 + m_2 \dot{\vec{r}}_2}{m_1 + m_2}$$

Θέτουμε  $\vec{u}_A = \dot{\vec{r}}_1$  και  $\vec{u}_B = \dot{\vec{r}}_2$  και  $\vec{u}_1 = \dot{\vec{r}}$ , έχουμε:

$$\vec{u}_1 = \frac{m_1 \vec{u}_A + m_2 \vec{u}_B}{m_1 + m_2} \Rightarrow (m_1 + m_2) \vec{u}_1 = m_1 \vec{u}_A + m_2 \vec{u}_B \quad (1)$$

Η σχετική ταχύτητα των  $m_1$  ως προς το  $m_2$  είναι:

$$\vec{u} = \frac{d}{dt} (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) = \dot{\vec{r}}_1 - \dot{\vec{r}}_2 = \vec{u}_A - \vec{u}_B \quad (2)$$

Από (1) & (2):  $\vec{u}_A = \vec{u}_1 + \frac{m_2 \vec{u}}{m_1 + m_2}$  και  $\vec{u}_B = \vec{u}_1 - \frac{m_1 \vec{u}}{m_1 + m_2}$

Άρα η ολική κινητική ενέργεια είναι:

$$\begin{aligned} T &= \frac{1}{2} m_1 |\vec{u}_A|^2 + \frac{1}{2} m_2 |\vec{u}_B|^2 = \frac{1}{2} m_1 \left( \vec{u}_1 + \frac{m_2 \vec{u}}{m_1 + m_2} \right)^2 + \frac{1}{2} m_2 \left( \vec{u}_1 - \frac{m_1 \vec{u}}{m_1 + m_2} \right)^2 \\ &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) |\vec{u}_1|^2 + \frac{1}{2} m_1 \frac{m_2^2 |\vec{u}|^2}{(m_1 + m_2)^2} + \frac{1}{2} m_2 \frac{m_1^2 |\vec{u}|^2}{(m_1 + m_2)^2} = \\ &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) |\vec{u}_1|^2 + \frac{1}{2} \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} |\vec{u}|^2 = \frac{1}{2} M |\vec{u}_1|^2 + \frac{1}{2} \mu |\vec{u}|^2 \end{aligned}$$

## Άσκηση Φυσ. 15

15. Υποθέτουμε ότι έχουμε  $n$  συστήματα σωματιδίων με κέντρα μάζας  $\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots, \vec{r}_n$  και ολικές μάζες  $M_1, M_2, \dots, M_n$  αντίστοιχα. Ναδειχθεί ότι το κέντρο μάζας όλων των συστημάτων είναι στο σημείο:

$$\frac{M_1\vec{r}_1 + M_2\vec{r}_2 + \dots + M_n\vec{r}_n}{M_1 + M_2 + \dots + M_n}$$

Θαπράξουμε ότι το σύστημα  $i$  αποτελείται από τα μέρη  $\omega_{i1}, \omega_{i2}, \dots, \omega_{in}$  με διανύσματα θέσης  $\vec{r}_{i1}, \vec{r}_{i2}, \dots, \vec{r}_{in}$  αντίστοιχα.

Τότε έχουμε ότι:

$$\vec{r}_1 = \frac{\omega_{11}\vec{r}_{11} + \omega_{12}\vec{r}_{12} + \dots + \omega_{1n}\vec{r}_{1n}}{\omega_{11} + \omega_{12} + \dots + \omega_{1n}} = \frac{\omega_{11}\vec{r}_{11} + \omega_{12}\vec{r}_{12} + \dots + \omega_{1n}\vec{r}_{1n}}{M_1}$$

$$\vec{r}_2 = \frac{\omega_{21}\vec{r}_{21} + \omega_{22}\vec{r}_{22} + \dots + \omega_{2n}\vec{r}_{2n}}{\omega_{21} + \omega_{22} + \dots + \omega_{2n}} = \frac{\omega_{21}\vec{r}_{21} + \omega_{22}\vec{r}_{22} + \dots + \omega_{2n}\vec{r}_{2n}}{M_2}$$

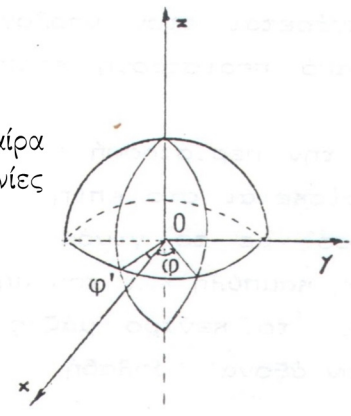
⋮  
⋮  
⋮

$$\vec{r}_n = \frac{\omega_{n1}\vec{r}_{n1} + \omega_{n2}\vec{r}_{n2} + \dots + \omega_{nn}\vec{r}_{nn}}{\omega_{n1} + \omega_{n2} + \dots + \omega_{nn}} = \frac{\omega_{n1}\vec{r}_{n1} + \omega_{n2}\vec{r}_{n2} + \dots + \omega_{nn}\vec{r}_{nn}}{M_n}$$

Άρα το κέντρο μάζας όλων των  $n$ , συστημάτων είναι:

$$\begin{aligned} \vec{r} &= \frac{(\omega_{11}\vec{r}_{11} + \omega_{12}\vec{r}_{12} + \dots + \omega_{1n}\vec{r}_{1n}) + (\omega_{21}\vec{r}_{21} + \omega_{22}\vec{r}_{22} + \dots) + \dots + (\omega_{n1}\vec{r}_{n1} + \dots + \omega_{nn}\vec{r}_{nn})}{(\omega_{11} + \omega_{12} + \dots + \omega_{1n}) + (\omega_{21} + \omega_{22} + \dots + \omega_{2n}) + \dots + (\omega_{n1} + \omega_{n2} + \dots + \omega_{nn})} \\ &= \frac{M_1\vec{r}_1 + M_2\vec{r}_2 + \dots + M_n\vec{r}_n}{M_1 + M_2 + \dots + M_n} \end{aligned}$$

16. Να υπολογιστεί το κέντρο μάζας του ομογενούς σφαιρικού τομέα που ορίζεται από τη σφαίρα  $x^2 + y^2 + z^2 = a^2$  και από τα επίπεδα που διέρχονται από τον άξονα των  $z$  και σχηματίζουν γωνίες με τον άξονα των  $x$ ,  $\phi$  και  $\phi' = -\phi$ , αντίστοιχα ( $x \geq 0$ ).



Λόγω συμμετρίας έχουμε ότι  $y_s = 0$  και  $z_s = 0$ ,  
 οπότε αρκεί να υπολογίσουμε το  $x_s$ :

$$x_s = \frac{\iiint_V x \, dV}{\iiint_V dV}, \text{ και σε σφαιρικές συντεταγμένες είναι:}$$

$$x = r \sin\theta \cos\phi$$

Το στοιχείο όγκου  $dV$  δίνεται από τη σχέση:

$$dV = J \left( \frac{x, y, z}{r, \theta, \phi} \right) dr \, d\theta \, d\phi = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial r} & \frac{\partial y}{\partial r} & \frac{\partial z}{\partial r} \\ \frac{\partial x}{\partial \theta} & \frac{\partial y}{\partial \theta} & \frac{\partial z}{\partial \theta} \\ \frac{\partial x}{\partial \phi} & \frac{\partial y}{\partial \phi} & \frac{\partial z}{\partial \phi} \end{vmatrix} dr \, d\theta \, d\phi =$$

$$= r^2 \sin\theta \, dr \, d\theta \, d\phi, \text{ όπου } J \left( \frac{x, y, z}{r, \theta, \phi} \right) \text{ είναι η Jacobian}$$

ορίζουσα των μεταβλητούμενων από το ένα σύστημα στο άλλο.

$$\begin{aligned} \text{Άρα: } x_s &= \frac{\iiint_V r^3 \sin^2\theta \cos\phi \, dr \, d\theta \, d\phi}{\iiint_V r^2 \sin\theta \, dr \, d\theta \, d\phi} = \\ &= \frac{\int_0^a \int_0^\pi \int_{\phi_1}^{\phi_2} r^3 \sin^2\theta \cos\phi \, d\phi \, d\theta \, dr}{\int_0^a \int_0^\pi \int_{\phi_1}^{\phi_2} r^3 \sin\theta \, d\phi \, d\theta \, dr} = \\ &= \frac{\int_0^a r^3 \left[ \left( \int_0^\pi \sin^2\theta \, d\theta \right) \int_{\phi_1}^{\phi_2} \cos\phi \, d\phi \right] dr}{\int_0^a r^3 \left[ \left( \int_0^\pi \sin\theta \, d\theta \right) \int_{\phi_1}^{\phi_2} d\phi \right] dr} = \frac{3\pi}{16} \alpha \frac{\sin\phi_1}{\phi_1} \end{aligned}$$

$$\Delta \text{υν.} : \bar{r}_s = \frac{3\pi}{16} \alpha \frac{\sin\phi_1}{\phi_1} \bar{x}_0 + 0 \bar{y}_0 + 0 \bar{z}_0.$$

17. Δίνεται η ομογενής επιφάνεια:  $\frac{(x-1)^2}{4} + \frac{(y-2)^2}{9} = 1$  στο επίπεδο  $z=0$ . (i) Να βρεθεί το κέντρο μάζας της. (ii) Να σχεδιαστεί η ομογενής επιφάνεια για  $x \geq 0$  και  $y \geq 0$  (\*).

(i) Η σπυρτίδα ομογενής επιφάνεια είναι ελλειψή με κέντρο το  $(1,2)$  και ημιάξονες 2 και 3 αντίστοιχα.

Το κέντρο μάζας είναι το  $(1,2)$  που είναι το κέντρο της ελλειψής.

Για να το δείξω, εργαζόμαι με την κατάλληλη ελλειψή:

$$\frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} = 1, \quad (1)$$

Παίρνοντας:  $x = \alpha r \cos \theta = 2r \cos \theta$  με  $0 \leq r \leq 1$  και  $0 \leq \theta \leq 2\pi$   
 $y = \beta r \sin \theta = 3r \sin \theta$

$$dx dy = \underbrace{J \left( \frac{x,y}{r,\theta} \right)}_{\text{ιαμορβιακή ορίσθουσα του μετασχημ.}} dr d\theta = \alpha \beta (r dr d\theta)$$

$$M = \int_0^1 \int_0^{2\pi} \alpha \beta r dr d\theta = \alpha \beta \frac{r^2}{2} \Big|_0^1 \Big|_0^{2\pi} = \alpha \beta \pi \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \text{Οπότε: } x_s &= \frac{1}{M} \iint_S x dx dy \stackrel{(2)}{=} \frac{1}{\alpha \beta \pi} \int_0^1 \int_0^{2\pi} (\alpha r \cos \theta) \alpha \beta r dr d\theta = \\ &= \frac{\alpha}{\pi} \frac{1}{2} r^2 \Big|_0^1 \int_0^{2\pi} \cos \theta d\theta = \frac{\alpha}{2\pi} \sin \theta \Big|_0^{2\pi} = 0 \end{aligned}$$

με όμοια διαδικασία,  $y_s = 0$

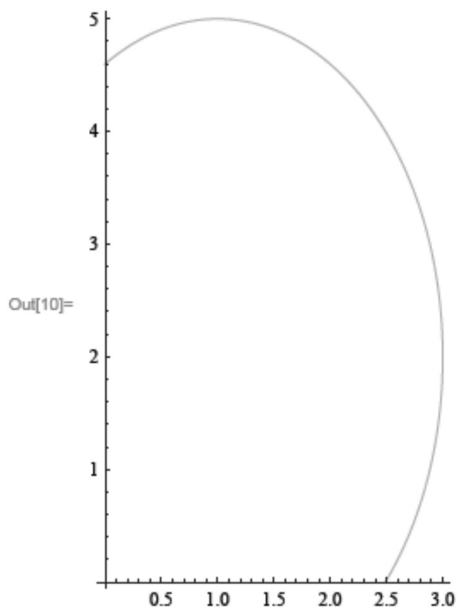
Άρα για την (1) το διάγραμμα θέτουμε τον κέντρο μάζας είναι το:

$$\vec{r}_s = x_s \vec{x}_0 + y_s \vec{y}_0 = 0 \vec{x}_0 + 0 \vec{y}_0 \quad \text{Άρα για την αρχική}$$

ελλειψή το κέντρο μάζας είναι το  $(1,2)$

(ii) Για τον ελεγχόμενο τις οριζοντιές επιφάνειες για  $x \geq 0$  και  $y \geq 0$  έχουμε ότι:

```
In[9]:= << Graphics`ImplicitPlot`;  
ImplicitPlot[(x-1)^2/4 + (y-2)^2/9 = 1, {x, 0, 3}, {y, 0, 6}]
```



# Άσκηση Φυσ. 18

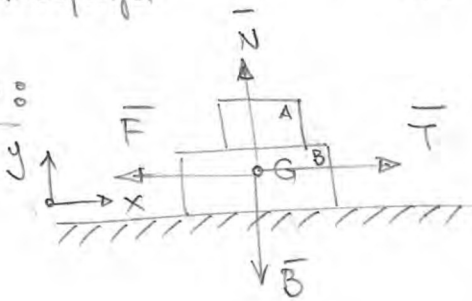
18. Σύστημα δύο μαζών  $A$  και  $B$  έχει συνολική μάζα,  $M = 2 \text{ kg}$ , κέντρο μάζας το σημείο  $G$  και υπόκειται στη δύναμη  $\vec{F} = -8t\vec{e}_0$  (Σχήμα 48). Να υπολογιστεί η επιτάχυνση  $\vec{a}$  του κέντρου μάζας του συστήματος  $G$  όταν  $t = 1 \text{ s}$ . Ο συντελεστής τριβής του εδάφους και της  $B$  μάζας είναι  $\eta = 0.3$ , (Οι μάζες  $A$  και  $B$  κινούνται μαζί,  $g \approx 10 \text{ m/s}^2$ ).

Από το 2ο Νόμο Νεύτωνα για το σύστημα έχουμε ότι:

$$M \frac{d^2 \vec{r}_s}{dt^2} = \sum \vec{F} \Rightarrow \begin{cases} M \frac{d^2}{dt^2} x_s = \sum F_x \Rightarrow M \alpha_{sx} = \bar{F} + \eta |\bar{N}| \bar{e}_0 & \textcircled{1} \\ M \frac{d^2}{dt^2} y_s = \sum F_y \Rightarrow M \alpha_{sy} = \bar{N} + \bar{B} & \textcircled{2} \end{cases}$$

όπου  $M$  η συνολική μάζα

Σχηματικά:



Οπότε από  $\textcircled{2}$  έχουμε ότι:

$$\begin{aligned} M \alpha_{sy} &= \bar{N} + \bar{B} \Rightarrow \\ \Rightarrow M \alpha_{sy} &= \bar{N} - \bar{B} \Rightarrow 0 = \bar{N} - \bar{B} \Rightarrow \\ \Rightarrow \bar{B} &= \bar{N} \Rightarrow \bar{N} = 2 \cdot 10 \Rightarrow |\bar{N}| = 20 \text{ Nt} \\ &\text{και φορά προς τα πάνω (βλ. σχήμα).} \end{aligned}$$

Από σχέση  $\textcircled{1}$  έχουμε:

$$M \alpha_{sx} = -8t + \eta |\bar{N}| \bar{e}_0 = -8t + 0.3 \cdot 20 \bar{e}_0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \alpha_{sx} = \frac{1}{M} (-8t + 6 \bar{e}_0) \Rightarrow$$

εδώ το  $\bar{e}_0$  συμφέρει με το  $\bar{x}_0$  αφού το σύστημα θα κινείται στο  $Ox$  άξονα

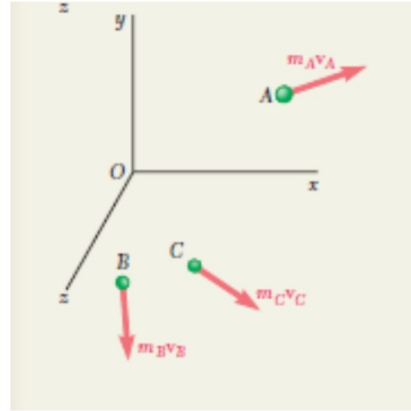
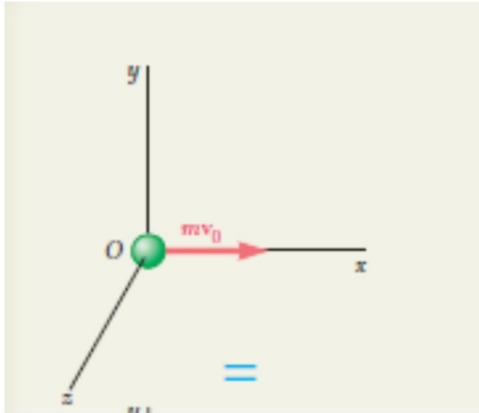
$$\Rightarrow \alpha_{sx} = \frac{1}{2} (-8t + 6) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \alpha_{sx} = -4t + 3 \xrightarrow{t=1} \alpha_{sx} = -1 \text{ m/s}^2$$

Άρα  $\bar{\alpha}_s$ , η επιτάχυνση του κέντρου μάζας του συστήματος,  $G$ , θα είναι:  $\bar{\alpha}_s = -1\bar{x}_0 + 0\bar{y}_0$ .

# Λύσεις Φυσ. 19

19. Διαστημικό όχημα μάζας,  $M = 200 \text{ kgr}$ , ταξιδεύει με σταθερή ορμή  $\vec{p} = mu_0\vec{x}_0 (\text{kg m/s})$  με  $\vec{u}_0 = 150\vec{x}_0 (\text{m/s})$  (Σχήμα 49) και περνά από την αρχή των αξόνων,  $O$ , όταν  $t = 0$ . Έκρηξη του οχήματος το διαχωρίζει σε τρία κομμάτια,  $A, B, C$  με μάζες  $100, 60, 40 \text{ kgr}$  αντίστοιχα. Η ταχύτητα της μάζας  $A$  κατά τη χρονική στιγμή  $t = 2.5 \text{ s}$ , είναι  $\vec{u}_A = 270\vec{x}_0 - 120\vec{y}_0 + 160\vec{z}_0 (\text{m/s})$  και η ταχύτητα του  $B$  βρίσκεται στο επίπεδο  $Oxz$ . Να υπολογιστεί η ταχύτητα του  $C$  την ίδια χρονική στιγμή. Οι θέσεις των μαζών  $A, B, C$  κατά τη χρονική στιγμή  $t = 2.5 \text{ s}$ , είναι  $A(555 \text{ m}, -180 \text{ m}, 240 \text{ m}), B(255 \text{ m}, 0 \text{ m}, 120 \text{ m})$  και  $C(105 \text{ m}, 450 \text{ m}, 420 \text{ m})$ . Οι εξωτερικές δυνάμεις πάνω στο σύστημα να θεωρηθούν αμελητέες.



Σχήμα 49: Σχήμα άσκησης 19, κεφ III. Διαστημικό όχημα μάζας,  $M$ , ταξιδεύει με σταθερή ορμή και περνά από την αρχή των αξόνων,  $O$ , όταν  $t = 0$ . Έκρηξη του οχήματος το διαχωρίζει σε τρία κομμάτια,  $A, B, C$ .

Για το σύστημα ισχύει ότι: (αφαι είναι υδατικό)

η αρχική του ορμή ισούται με την τελική, δηλ.

$$\vec{P}_{\text{αρχ}} = \vec{P}_{\text{τελ}} \Rightarrow m\vec{u}_0 = m_A\vec{u}_A + m_B\vec{u}_B + m_C\vec{u}_C \quad (1)$$

επίσης ισχύει για την στροφορμή ότι:

$$\vec{L}_{\text{αρχ}} = \vec{L}_{\text{τελ}} \Rightarrow 0 = \vec{r}_A \times m_A\vec{u}_A + \vec{r}_B \times m_B\vec{u}_B + \vec{r}_C \times m_C\vec{u}_C \quad (2)$$



Από ① έχουμε ότι:

$$200 (150 \bar{x}_0) = 100 (270 \bar{x}_0 - 120 \bar{y}_0 + 160 \bar{z}_0) +$$

$$+ 60 (u_{Bx} \bar{x}_0 + 0 \bar{y}_0 + u_{Bz} \bar{z}_0) +$$

από κίνηση

$$+ 40 (u_{cx} \bar{x}_0 + u_{cy} \bar{y}_0 + u_{cz} \bar{z}_0) \quad \textcircled{3}$$

Από πάλι ② έχουμε ότι:

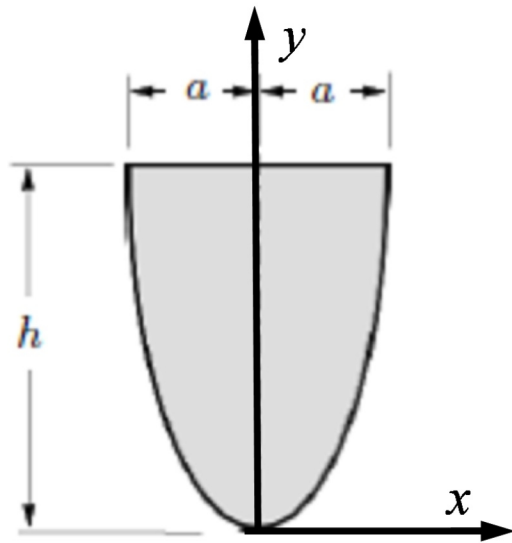
$$0 = 100 \begin{vmatrix} \bar{x}_0 & \bar{y}_0 & \bar{z}_0 \\ 555 & -180 & 240 \\ 270 & -120 & 160 \end{vmatrix} + 60 \begin{vmatrix} \bar{x}_0 & \bar{y}_0 & \bar{z}_0 \\ 255 & 0 & -120 \\ u_{Bx} & 0 & u_{By} \end{vmatrix} +$$

$$+ 40 \begin{vmatrix} \bar{x}_0 & \bar{y}_0 & \bar{z}_0 \\ 105 & 450 & -420 \\ u_{cx} & u_{cy} & u_{cz} \end{vmatrix} \quad \textcircled{4}$$

Από τις εξισώσεις ③ και ④, δίνοντας το σύστημα βρίσκουμε ότι:

$$\bar{u}_c = -30 \bar{x}_0 + 300 \bar{y}_0 - 280 \bar{z}_0 \quad (\omega/s)$$

20. Επιφάνεια περικλείεται από την παραβολή που περνάει από την αρχή των αξόνων και την ευθεία  $y = h$  (Σχήμα 50). Η επιφανειακή πυκνότητα είναι σταθερή και ίση με  $\rho_s = 2 \text{ kg/m}^2$ . Να βρεθεί το κέντρο μάζας.



Σχήμα 50: Σχήμα άσκησης 20, κεφ III. Επιφάνεια περικλείεται από την παραβολή που περνάει από την αρχή των αξόνων και την ευθεία  $y = h$ .

Επειδή η επιφάνεια είναι συμμετρική ως προς τον  $y$ -άξονα, θα είναι  $x_s = 0$ .

Η παραβολή δίνεται από τη σχέση:  $y = \frac{h}{\alpha^2} x^2$

$$\text{Απόφαση: } S' = \iint_{S'} dS' = \iint_S dx dy = 2 \int_0^\alpha \int_{\frac{h}{\alpha^2} x^2}^h dy dx =$$

$$= 2 \int_0^\alpha \left( h - \frac{h}{\alpha^2} x^2 \right) dx = 2 \left[ hx - \frac{h}{\alpha^2} \frac{x^3}{3} \right]_0^\alpha = 2 \left( h\alpha - \frac{h}{\alpha^2} \frac{\alpha^3}{3} \right) =$$

$$= 2 \left( h\alpha - \frac{h\alpha}{3} \right) = \frac{4}{3} h\alpha$$

$$\text{Επίσης: } \iint_S y dy dx = 2 \int_0^\alpha \int_{\frac{h}{\alpha^2} x^2}^h y dy dx = 2 \int_0^\alpha \left( \frac{h^2}{2} - \frac{h^2 x^4}{2\alpha^4} \right) dx =$$

$$= 2 \left( \frac{h^2}{2} \alpha - \frac{h^2}{2\alpha^4} \frac{\alpha^5}{5} \right) = \frac{4}{5} h^2 \alpha$$

$$\text{οπότε } \bar{y}_s = \frac{\frac{4}{5} h^2 \alpha}{\frac{4}{3} h \alpha} = \frac{3h}{5}$$

Άρα συνολικά, το κέντρο μάζας της επιφάνειας  $S$  είναι:

$$\bar{r}_s = 0 \bar{x}_0 + \frac{3h}{5} \bar{y}_0$$

### Άσκηση Φυσ. 21

21. Βρείτε το κέντρο μάζας της καμπύλης  $AB$  του σχήματος (Σχήμα 51) από  $\theta = -\alpha$  έως  $\theta = \alpha$ , ( $\alpha > 0$ ) όταν η γραμμική πυκνότητα είναι σταθερή και ίση με  $\rho_l = 1 \text{ kg/m}$ .

Το διάνυσμα θέσης,  $\bar{r}_s$ , του κέντρου μάζας δίνεται από τη σχέση

$$\bar{r}_s = \frac{\int l \bar{r} dl}{\int l dl} \text{ και επειδή η γραμμική πυκνότητα είναι σταθερή}$$

$$\bar{r}_s = \frac{\int l x dl}{l} \bar{x}_0 + \frac{\int l y dl}{l} \bar{y}_0 \quad (1)$$

$$l = \int l dl = 2 \int_0^\alpha r d\theta = 2r\alpha \quad (2), \text{ ούτως}$$

$$\int l x dl = 2 \int_0^\alpha r \cos\theta r d\theta = 2r^2 \int_0^\alpha \cos\theta d\theta = 2r^2 [\sin\theta]_0^\alpha = 2r^2 \sin\alpha$$

$$\int l y dl = 2 \int_{-\alpha}^\alpha r \sin\theta r d\theta = 2r^2 \int_{-\alpha}^\alpha \sin\theta d\theta = 2r^2 [-\cos\theta]_{-\alpha}^\alpha = 0$$

$$\text{Οπότε: } \bar{r}_s = \frac{2r^2 \sin\alpha}{2r\alpha} \bar{x}_0 + 0 \bar{y}_0 \Rightarrow \bar{r}_s = r \frac{\sin\alpha}{\alpha} \bar{x}_0 + 0 \bar{y}_0$$