

Περιστροφή στερεού σώματος

Κινηματική και Δυναμική της
περιστροφής

Στερεό σώμα

Ένα σώμα στο οποίο οι αποστάσεις μεταξύ όλων των σωματιδίων που το αποτελούν παραμένουν σταθερές υπό την επίδραση δυνάμεων ή ροπών.

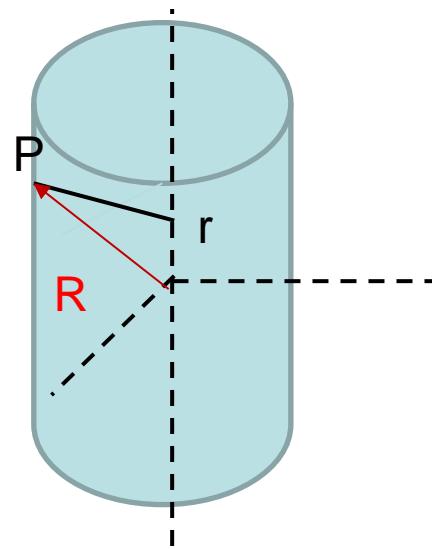
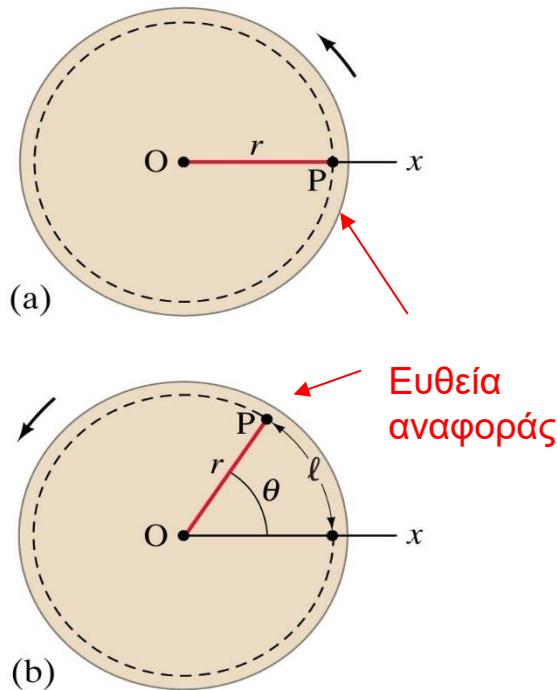
Το στερεό σώμα διατηρεί το σχήμα του και το μέγεθός του κατά τη διάρκεια της κίνησής του

Περιστροφική κίνηση γύρω από σταθερό άξονα

Όλα τα σημεία του σώματος κινούνται σε κύκλους

Τα κέντρα των κύκλων βρίσκονται πάνω στον άξονα περιστροφής

Ο άξονας περιστροφής δεν διέρχεται πάντα από το κέντρο μάζας του σώματος



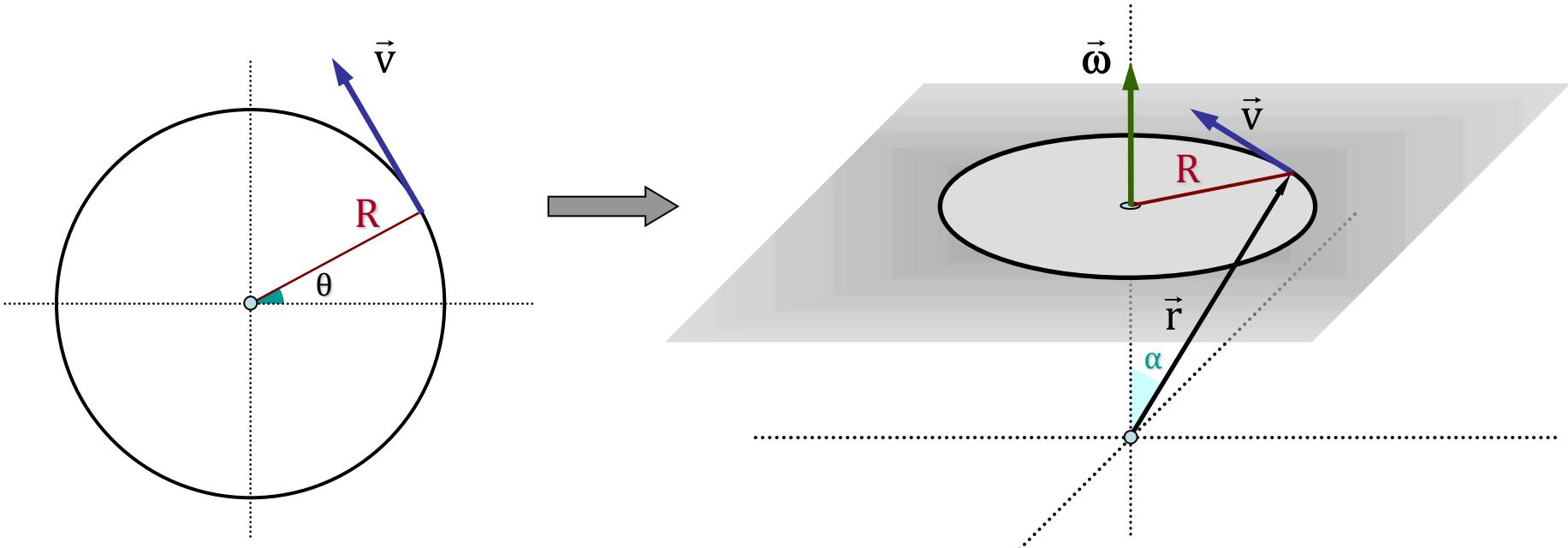
Διάκριση r και R

r =κάθετη απόσταση σημείου από τον άξονα περιστροφής

R =θέση σημείου από την αρχή των αξόνων

Σε κάποιες περιπτώσεις ταυτόσημα

ΚΥΚΛΙΚΗ ΚΙΝΗΣΗ



Η κυκλική κίνηση στο χώρο μπορεί να περιγραφεί από το διάνυσμα θέσης \mathbf{r} .

Σχέση μεταξύ γραμμικής και γωνιακής ταχύτητας:

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

$$|\vec{v}| = |\vec{\omega}| |\vec{r}| \sin \alpha = \omega (r \sin \alpha) = \omega R = R \frac{d\theta}{dt}$$

(a)

Γωνιακή ταχύτητα



Σε κάθε χρονική στιγμή, κάθε τμήμα του περιστρεφόμενου στερεού σώματος έχει την ίδια γωνιακή ταχύτητα.

Οι γωνιακές μετατοπίσεις δεν αντιμετωπίζονται ως διανύσματα γιατί δεν υπακούει στο νόμο της προσθεσης δύο διανυσμάτων

Μέση γωνιακή ταχύτητα

$$\omega_{av-z} = \frac{\theta_2 - \theta_1}{t_2 - t_1} = \frac{\Delta\theta}{\Delta t}$$

$\Delta\theta$ = γωνιακή μετατόπιση = θ_2 (τελική γωνία) – θ_1 (αρχική)
 θ = γωνιακή συντεταγμένη του σώματος

Η στιγμαία γωνιακή ταχύτητα

στερεού σώματος που περιστρέφεται περί τον άξονα z ...

... ισούται με το όριο της μέσης γωνιακής ταχύτητας του σώματος καθώς το χρονικό διάστημα τείνει στο μηδέν...

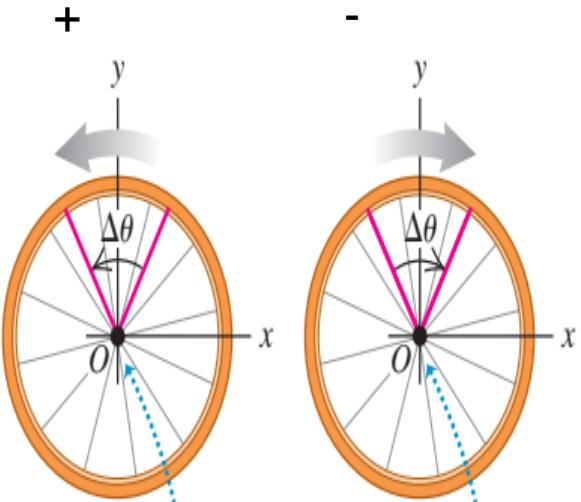
$$\omega_z = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\theta}{\Delta t} = \frac{d\theta}{dt}$$

(9.3)

... και ισούται με τον στιγμαίο ρυθμό μεταβολής της γωνιακής συντεταγμένης του σώματος.

Στιγμιαία γωνιακή ταχύτητα

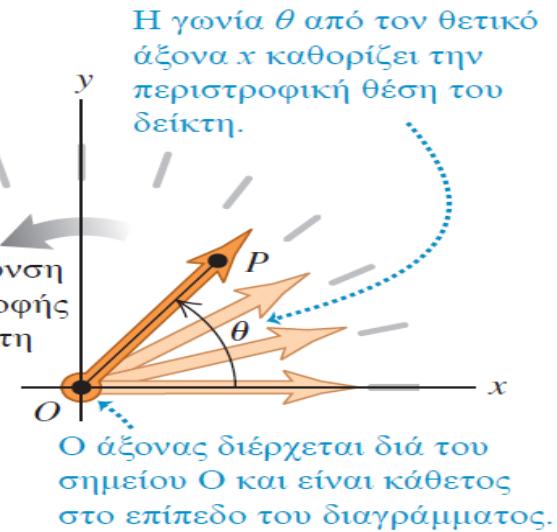
Η γωνιακή ταχύτητα μπορεί να είναι θετική ή αρνητική



Ο άξονας περιστροφής (άξονας z) διέρχεται από το σημείο O και είναι κάθετος στο επίπεδο του διαγράμματος.

Ορίζεται θετική Αριστερόστροφη Περιστροφή (αντίθετη στη φορά δεικτών του ρολογιού):

το θ αυξάνεται, επομένως η γωνιακή ταχύτητα είναι θετική.
 $\Delta \theta > 0$, άρα
 $\omega_{avz} = \Delta \theta / \Delta t > 0$

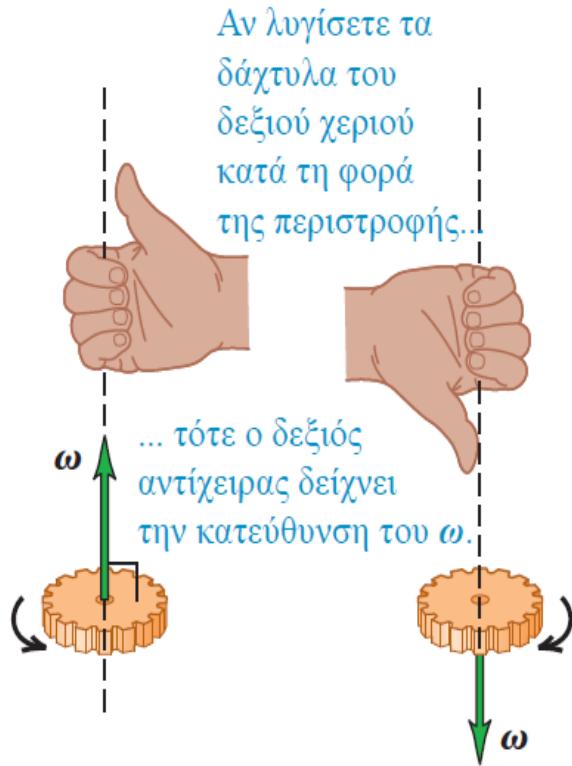


Ορίζεται αρνητική Δεξιόστροφη Περιστροφή (κατά τη φορά δεικτών του ρολογιού):

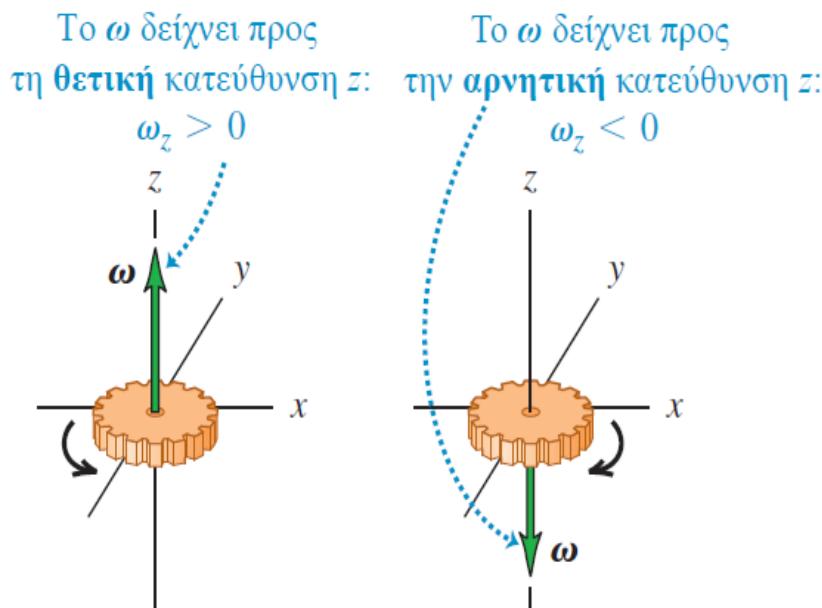
το θ μειώνεται, επομένως η γωνιακή ταχύτητα είναι αρνητική.
 $\Delta \theta < 0$, άρα
 $\omega_{avz} = \Delta \theta / \Delta t < 0$

Η γωνιακή ταχύτητα ως διάνυσμα

(a)



(b)



Μονάδες μέτρησης της γωνιακής ταχύτητας

Μονάδα SI rad/sec

$$\frac{s}{r} = \theta \text{ (σε rad)}$$

r=ακτίνα

$$\theta = \frac{2\pi r}{r} = 2\pi \text{ rad} = 360^\circ \text{ (για μια περιστροφή)}$$

$$1 \text{ rad} = \frac{360^\circ}{2\pi}$$

$$360^\circ = 2\pi \text{ rad}$$

Άλλες μονάδες

- Περιστροφή ανά min
Rev/min=rpm

$$1 \text{ rev} = 2\pi \text{ rad}$$

$$1 \text{ rev/s} = 2\pi \text{ rad/s}$$

$$1 \text{ rev/min} = 1 \text{ rpm} = \frac{2\pi}{60} \text{ rad/s}$$

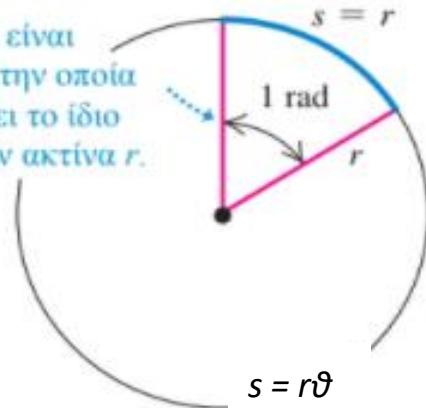
Ορισμός ακτινίου (rad)=αδιάστατο μέγεθος

Ένα ακτίνιο είναι η γωνία για την οποία το τόξο s έχει το ίδιο μήκος με την ακτίνα r

9.2 Μετρώντας τις γωνίες σε ακτίνια.

(a)

Ένα ακτίνιο είναι η γωνία για την οποία το τόξο s έχει το ίδιο μήκος με την ακτίνα r .



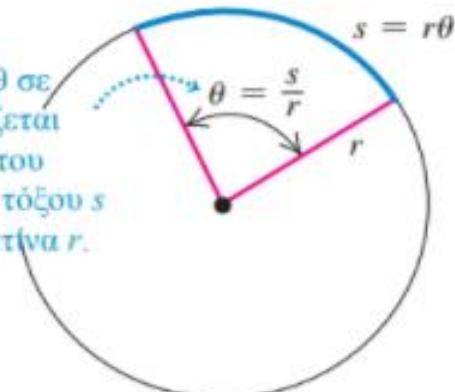
$$s = r\theta$$

Μια γωνία θ σε ακτίνια ορίζεται ως ο λόγος του μήκους του τόξου s προς την ακτίνα r

(b)

Μια γωνία θ σε ακτίνια ορίζεται ως ο λόγος του μήκους του τόξου s προς την ακτίνα r .

$$s = r\theta$$



Ερώτηση

$\omega=70 \text{ rad/s}$ Σε πόσες περιστροφές αντιστοιχεί???

Ερώτηση

Ένα στερεό εκτελεί 20000 στροφές/min (=rpm). Ποια είναι η γωνιακή ταχύτητα περιστροφής???

Ερώτηση

Ένα στερεό έχει περιστραφεί κατά γωνία $\Delta\theta=3,15\times10^4 \text{ rad}$. Πόσες στροφές έχει εκτελέσει???

Γωνιακή επιτάχυνση

Ένα στερεό σώμα, του οποίου η γωνιακή ταχύτητα μεταβάλλεται, έχει γωνιακή επιτάχυνση.

Μέση
γωνιακή
επιτάχυνση

$$\alpha_{\text{av-}z} = \frac{\omega_{2z} - \omega_{1z}}{t_2 - t_1} = \frac{\Delta\omega_z}{\Delta t}$$

Στιγμιαία
γωνιακή
επιτάχυνση

Η στιγμιαία γωνιακή επιτάχυνση

στερεού σώματος που περι-
στρέφεται γύρω από τον
άξονα z...

... ισούται με το όριο της μέσης γωνιακής
επιτάχυνσης του σώματος καθώς το χρονικό
διάστημα τείνει στο μηδέν...

$$\alpha_z = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\omega_z}{\Delta t} = \frac{d\omega_z}{dt} \quad (9.5)$$

... και ισούται με τον στιγμαίο ρυθμό¹
μεταβολής της γωνιακής ταχύτητας
του σώματος.

Σχέση
στιγμιαίας
γωνιακής
επιτάχυνσης
και γωνιακής
μετατόπισης

$$\alpha_z = \frac{d}{dt} \frac{d\theta}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

Αν το σώμα περιστρέφεται
περί τον άξονα z, τότε το α έχει
μόνο συνιστώσα κατά τον
άξονα z, δηλαδή α_z .

Η γωνιακή επιτάχυνση ως διάνυσμα

Όταν ο άξονας περιστροφής είναι σταθερός, τα διανύσματα της γωνιακής επιτάχυνσης και γωνιακής ταχύτητας είναι κατά μήκος του άξονα.

Μονάδα SI
rad/s²

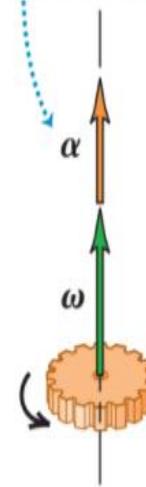
Προσοχή:

Όταν α_z και ω έχουν το ίδιο πρόσημο τότε η περιστροφική κίνηση είναι επιταχυνόμενη. Δηλαδή όταν $\alpha_z > 0$ και $\omega > 0$ ή $\alpha_z < 0$ και $\omega < 0$

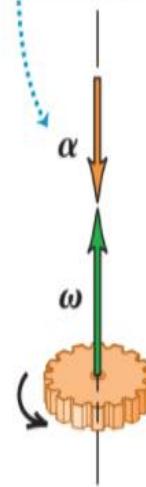
Όταν έχουν διαφορετικό πρόσημο τότε η περιστροφική κίνηση είναι επιβραδυνόμενη

$\alpha_z > 0$ και $\omega < 0$ ή $\alpha_z < 0$ και $\omega > 0$

α και ω προς την
ίδια κατεύθυνση:
Επιταχυνό-
μενη περιστροφή



α και ω προς την
αντίθετη κατεύθυνση:
Επιβραδυνό-
μενη περιστροφή



Τα διανύσματα της γωνιακής ταχύτητας και επιτάχυνσης είναι κάθετα στο επίπεδο περιστροφής και όχι πάνω σε αυτό.
Αποτελούν χαρακτηριστικό όλου του σώματος και όχι ενός σημείου του

Σχέση διανύσματος ω και α_z

$$d|\omega|/dt > 0$$

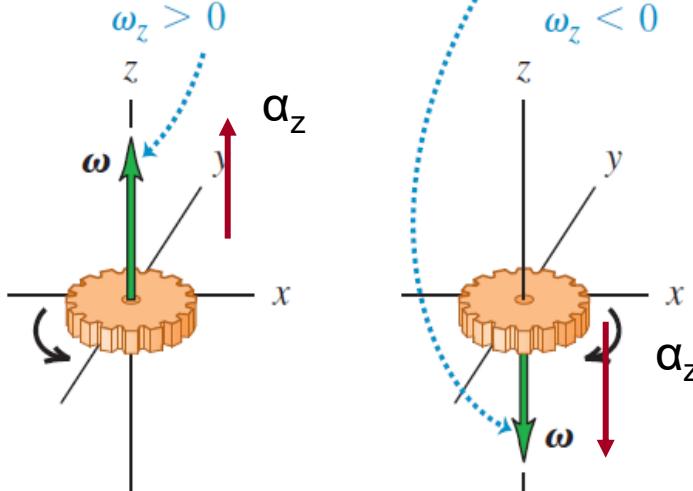
(b)

Ερώτηση:

Αν το μέτρο ω αυξάνει κατά 10 rad/s και $\omega < 0$ (περιστροφή κατά τη φορά δεικτών ρολογιού), τότε τι συμπέρασμα βγάζετε για το α_z ?

Τι συμβαίνει όταν ω παραμένει σταθερό?

Το ω δείχνει προς τη θετική κατεύθυνση z : την αρνητική κατεύθυνση z :



Αν το μέτρο του ω αυξάνει τότε το α_z κατευθύνεται προς τα πάνω.
Διαφορετικά προς τα κάτω.

Αν το μέτρο του ω αυξάνει τότε το α_z κατευθύνεται προς τα κάτω.
Διαφορετικά προς τα πάνω

Παράδειγμα 1

Δίνεται ότι η γωνιακή θέση σφονδύλου διαμέτρου $d=0,36$ είναι: $\theta=2 t^3$ (σε rad)

- Υπολογίστε:
- α) τη γωνία θ σε ακτίνια και μοίρες στους χρόνους $t_1=2$ s και $t_2=5$ s
 - β) την απόσταση κατά την οποία μετατοπίζεται ένα σωμάτιο στη στεφάνη του σφονδύλου από $t_1=2$ s σε $t_2=5$ s
 - γ) τη μέση γωνιακή ταχύτητα στο ίδιο διάστημα σε rad/s και rev/min
 - δ) τη στιγμιαία γωνιακή ταχύτητα για $t_1=2$ s και $t_2=5$
 - ε) τη μέση γωνιακή επιτάχυνση στο ίδιο διάστημα
 - στ) τη στιγμιαία γωνιακή επιτάχυνση για $t_1=2$ s και $t_2=5$

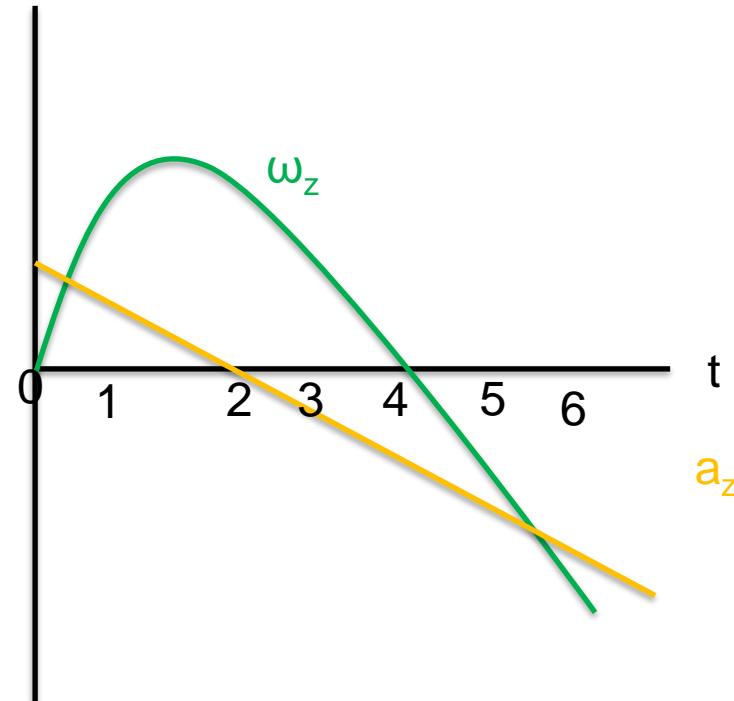
Παράδειγμα 2

Σε ποια χρονικά διαστηματα επιταχύνεται η περιστροφή?

- a) $0 < t < 2$
- b) $2 < t < 4$
- c) $4 < t < 6$

Σε ποια χρονικά διαστηματα επιβραδύνεται η περιστροφή?

- a) $0 < t < 2$
- b) $2 < t < 4$
- c) $4 < t < 6$



Περιστροφή με σταθερή γωνιακή επιτάχυνση

Γωνιακή ταχύτητα τη στιγμή t ενός στερεού σώματος με σταθερή γωνιακή επιτάχυνση

$$\omega_z = \omega_{0z} + \alpha_z t \quad (9.7)$$

Γωνιακή ταχύτητα του σώματος τη στιγμή 0
Σταθερή γωνιακή επιτάχυνση του σώματος
Χρόνος

$$\theta - \theta_0 = \frac{1}{2}(\omega_{0z} + \omega_z)t \quad (9.10)$$

Γωνιακή θέση τη στιγμή t στερεού σώματος με σταθερή γωνιακή επιτάχυνση
Γωνιακή ταχύτητα του σώματος τη στιγμή 0
Γωνιακή ταχύτητα του σώματος τη στιγμή t
Χρόνος

Σχέση μεταξύ θ και t που να μην περιέχει το ω_z

$$\theta = \theta_0 + \omega_{0z}t + \frac{1}{2}\alpha_z t^2 \quad (9.11)$$

Γωνιακή θέση τη στιγμή 0
Γωνιακή ταχύτητα του σώματος τη στιγμή 0
Χρόνος
Σταθερή γωνιακή επιτάχυνση του σώματος

Σχέση μεταξύ των θ και ω_z , που να μην περιέχει τον χρόνο t .

$$\omega_z^2 = \omega_{0z}^2 + 2\alpha_z(\theta - \theta_0) \quad (9.12)$$

Γωνιακή ταχύτητα τη στιγμή t στερεού σώματος με σταθερή γωνιακή επιτάχυνση
Σταθερή γωνιακή επιτάχυνση του σώματος
Γωνιακή ταχύτητα του σώματος τη στιγμή 0
Γωνιακή θέση σώματος τη στιγμή 0

Σύγκριση Γραμμικής και Περιστροφικής Κίνησης με Σταθερή Επιτάχυνση

Ενθύγραμμη Κίνηση με Σταθερή Γραμμική Επιτάχυνση

$$a_x = \text{σταθερά}$$

$$v_x = v_{0x} + a_x t \quad (2.8)$$

$$x = x_0 + v_{0x}t + \frac{1}{2}a_x t^2 \quad (2.12)$$

$$v_x^2 = v_{0x}^2 + 2a_x(x - x_0) \quad (2.13)$$

$$x - x_0 = \frac{1}{2}(v_{0x} + v_x)t \quad (2.14)$$

Περιστροφή Περί Σταθερό Άξονα με Σταθερή Γωνιακή Επιτάχυνση

$$\alpha_z = \text{σταθερά}$$

$$\omega_z = \omega_{0z} + \alpha_z t \quad (9.7)$$

$$\theta = \theta_0 + \omega_{0z}t + \frac{1}{2}\alpha_z t^2 \quad (9.11)$$

$$\omega_z^2 = \omega_{0z}^2 + 2\alpha_z(\theta - \theta_0) \quad (9.12)$$

$$\theta - \theta_0 = \frac{1}{2}(\omega_{0z} + \omega_z)t \quad (9.10)$$

Ερώτηση

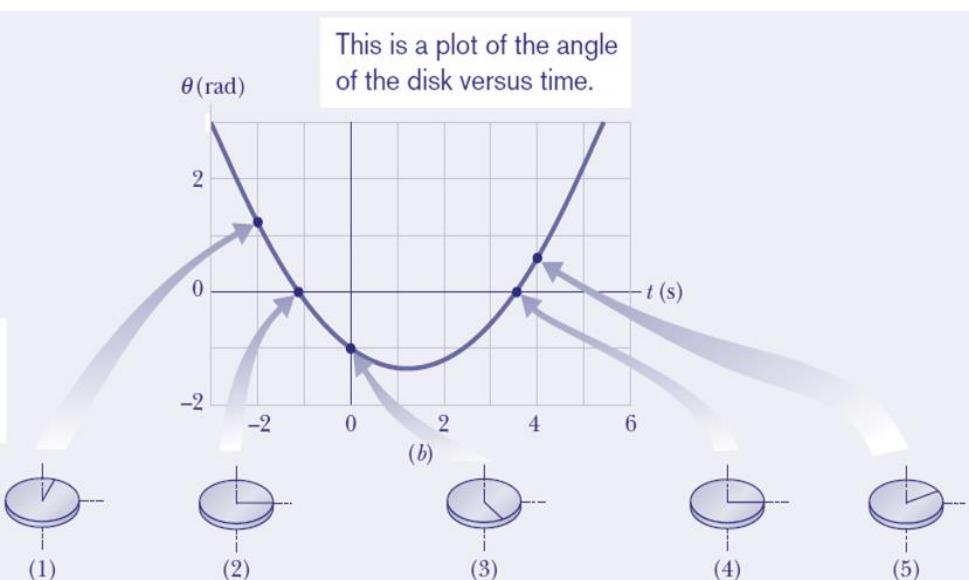
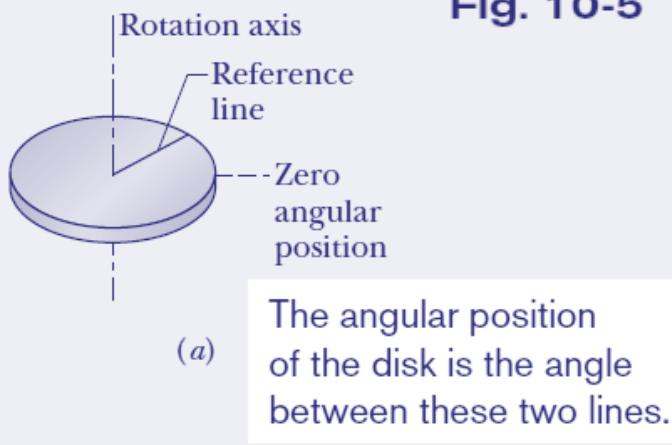
Σε ποια από τις 4 περιπτώσεις μπορούν να εφαρμοστούν οι εξισώσεις της σταθερής επιταχυνόμενης ή επιβραδυνόμενης περιστροφικής κίνησης?

Θ(t)=η γωνιακή θέση ενός περιστρεφόμενου σώματος

- (a) $\theta = 3t - 4$
- (b) $\theta = -5t^3 + 4t^2 + 6$
- (c) $\theta = -\frac{2}{t^2} - \frac{4}{t}$
- (d) $\theta = 5t^2 - 3$

Παράδειγμα 3

Fig. 10-5



Ο δίσκος του διπλανού σχήματος περιστρεφεται γυρω απο τον κεντρικό του αξονα. Η θέση $\theta(t)$ πάνω στο δίσκο δίνεται απο τη σχέση

$$\theta = -1 - 0.6t + 0.25t^2$$

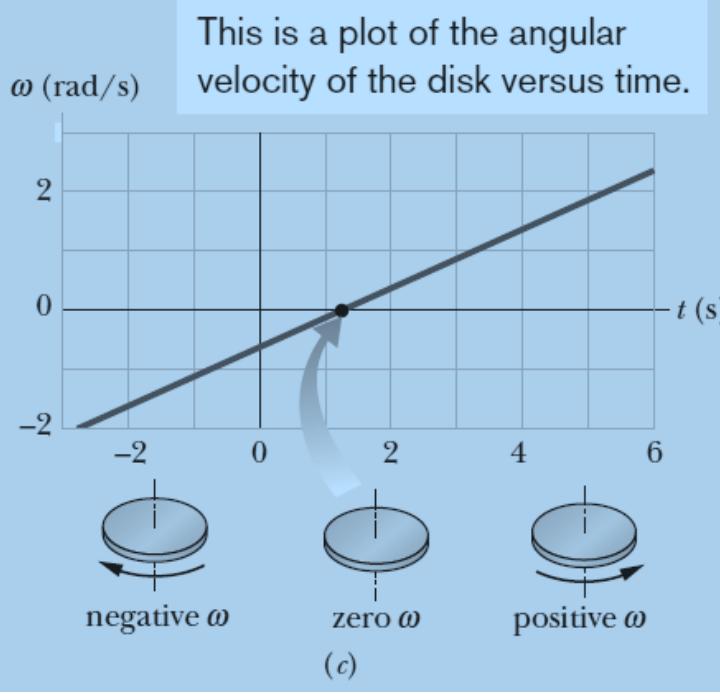
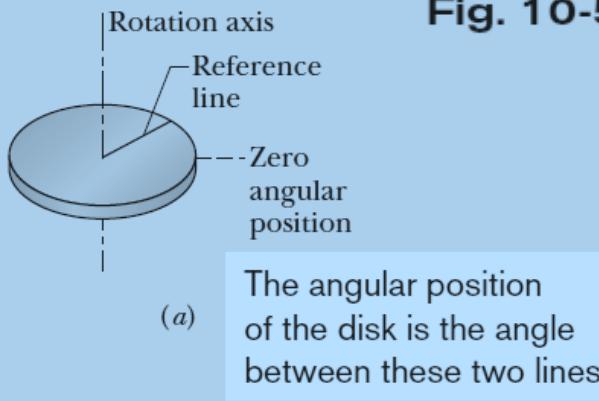
Όπου

θ σε rad, t σε sec και το 0 στη θέση που φαίνεται στο σχήμα (a)

Να κάνετε τη γραφική παρασταση της θέσης ως συνάρτηση του χρόνου απο $t = -2$ μέχρι $t = 4$ sec.

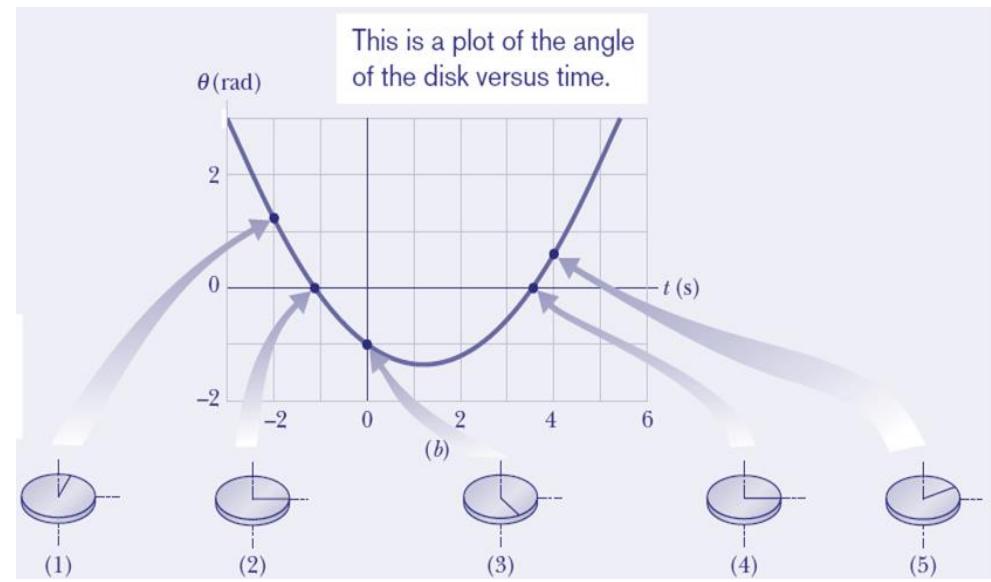
Να σχεδιάσετε το δίσκο και της ευθείας αναφοράς για $t = -2, 0, 4$ sec και όταν η καμπύλη τεμνει τον αξονα t

Fig. 10-5



B) Σε ποια χρονική στιγμή t_{\min} η $\theta(t)$ παίρνει την ελάχιστη τιμή? Ποια ειναι αυτή?

Γ) να κάνετε τη γραφική παρασταση της γωνιακής ταχύτητας ω του δισκου ως συνάρτηση του χρόνου από $t=-2\text{s}$ μέχρι $t=6\text{s}$



Σχέση γραμμικής και γωνιακής ταχύτητας

Όταν ένα σώμα περιστρέφεται γύρω από σταθερό άξονα, κάθε σημείο του σώματος κινείται σε κυκλική τροχιά **με σταθερή ακτίνα r** , η οποία κείται σε επίπεδο κάθετο προς τον άξονα, με το κέντρο της στον άξονα.

Γραμμική Ταχύτητα στην Περιστροφή Στερεού Σώματος

$$s = r \theta \quad \left| \frac{ds}{dt} \right| = r \left| \frac{d\theta}{dt} \right|$$

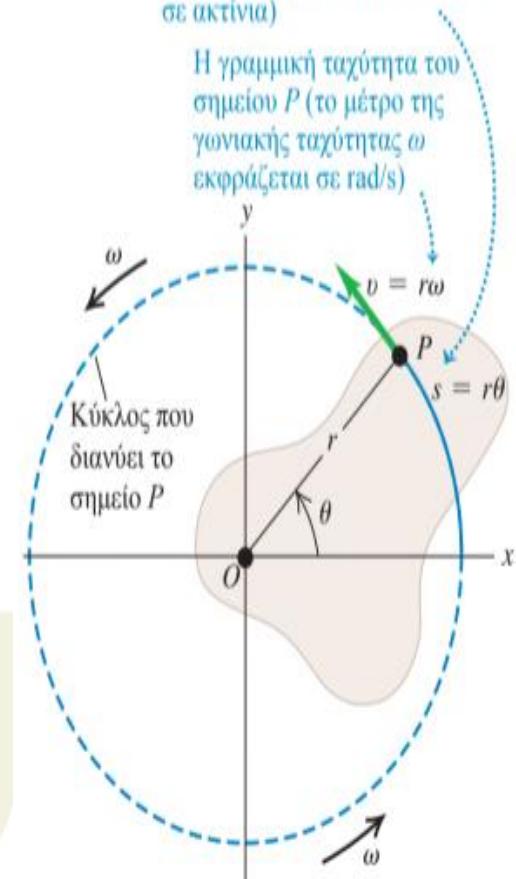
Μέτρο της γραμμικής ταχύτητας σημείου σε περιστρεφόμενο στερεό σώμα

Απόσταση του σημείου αυτού από τον άξονα περιστροφής

(9.13)

Η απόσταση s κατά την οποία μετακινείται το σημείο P του σώματος (η γωνία θ εκφράζεται σε ακτίνια)

Η γραμμική ταχύτητα του σημείου P (το μέτρο της γωνιακής ταχύτητας ω εκφράζεται σε rad/s)



Προσοχή: όλα τα γωνιακά μεγέθη να είναι μετρημένα σε rad

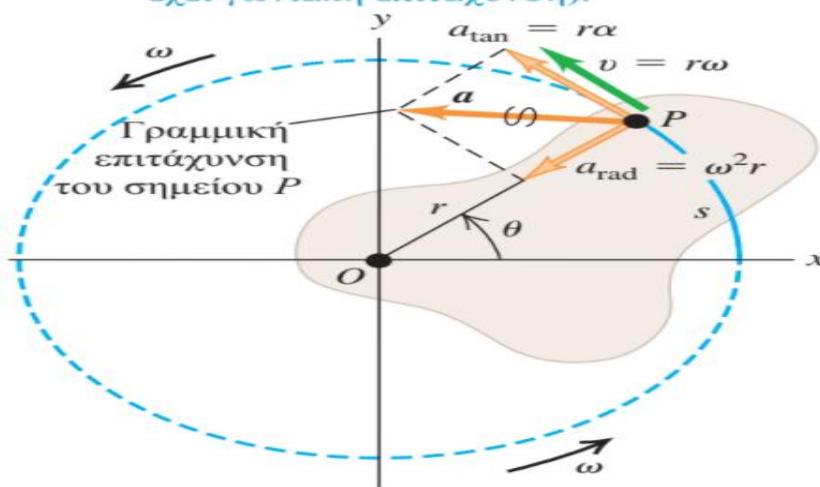
Συνιστώσες Γραμμικής επιτάχυνσης

Η γραμμική επιτάχυνση α ενός σημείου σε περιστρεφόμενο στερεό έχει δύο συνιστώσες:

- **Ακτινική ή κεντρομόλος ή κάθετη συνιστώσα α_{rad} (a_r)** που κατευθύνεται προς τον άξονα περιστροφής και συνδέεται με την αλλαγή της κατεύθυνσης της ταχύτητας του σημείου P (πάντοτε υφίσταται σε περιστρεφόμενη κίνηση)
- **Εφαπτομενική ή επιτρόχια συνιστώσα α_{tan} (a_t)** που εφάπτεται της κυκλικής τροχιάς και οφείλεται στην αλλαγή μέτρου της γραμμικής ταχύτητας Οταν ω =σταθερή τότε $\alpha_{tan}=0$

Συνιστώσες ακτινικής και εφαπτομενικής επιτάχυνσης:

- $\alpha_{rad} = \omega^2 r$ είναι η κεντρομόλος επιτάχυνση του σημείου P .
- $\alpha_{tan} = r\alpha$ σημαίνει ότι η περιστροφή του σημείου P επιταχύνεται (το σώμα έχει γωνιακή επιτάχυνση).



Προσοχή!!!

Η κεντρομόλος συνιστώσα υπάρχει σε κάθε περιστρεφόμενο σώμα.

Η εφαπτομενική μόνον όταν μεταβαλλεται η γωνιακή ταχύτητα

Σχέση γραμμικής και γωνιακής επιτάχυνσης

Κεντρομόλος επιτάχυνση
ενός σημείου σε περιστρεφόμενο σώμα

Μέτρο της γραμμικής ταχύτητας στο σημείο αυτό

Απόσταση του σημείου αυτού από τον άξονα περιστροφής

Μέτρο της γωνιακής ταχύτητας
του σώματος

$$a_{\text{rad}} = \frac{v^2}{r} = \omega^2 r \quad (9.15)$$

Και οι δυο συνιστώσες
σε ένα σημείο
εξαρτώνται από την
απόστασή του από τον
άξονα περιστροφής

Εφαπτομενική επιτάχυνση
σημείου σε περιστρεφόμενο
στερεό σώμα

Ρυθμός μεταβολής της γραμμικής
ταχύτητας στο σημείο αυτό

Απόσταση του σημείου αυτού από τον άξονα περιστροφής

Ρυθμός μεταβολής της γωνιακής
ταχύτητας του σώματος

$$a_{\tan} = \frac{dv}{dt} = r \frac{d\omega}{dt} = r\alpha \quad (9.14)$$

Προσοχή: Στην περίπτωση της
εφαπτομενικής επιτάχυνσης το r ταυτίζεται
με την ακτίνα του κύκλου R κατά την οποία
κινείται το σημείο

Η σχέση αυτή ισχύει για κάθε χρονική στιγμή, ακόμη και όταν
οι ω και α δεν είναι σταθερές.

Η συνισταμένη της a_{\tan} και a_{rad} δίνει τη
συνισταμένη οριζόντια γραμμική
επιτάχυνση

Προσοχή:

$$a_\Gamma = d|\omega|/dt \neq a_z = d\vec{\omega}/dt$$

$a_z = a_\Gamma$ όταν $\vec{\omega}$ κατευθύνεται προς τα πάνω
 $-a_z = a_\Gamma$ όταν $\vec{\omega} < 0$ κατευθύνεται προς τα κάτω

Ρυθμός μεταβολής
του μέτρου της
γωνιακής
ταχυτητας (πάντα
θετικός αριθμός)

Ρυθμός μεταβολής
της διανυσματικής
γωνιακής
ταχυτητας (μπορεί
να είναι θετικός ή
αρνητικός ανάλογα
με το διάνυσμα του
 ω)

Περίοδος περιστροφής για ένα
σημείο που εκτελεί ομαλή
κυκλική κίνηση

$$T = \frac{2\pi r}{v}$$

ή

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \quad (\text{radian measure})$$

v =μέτρο της
γραμμικής
ταχύτητας

ω =μέτρο της
γωνιακής ταχύτητας

$r=\eta$ απόσταση του σημείου από
τον άξονα περιστροφής

Ερώτηση

Σε ένα καρουζέλ ένα παιδί κάθεται κοντά στην εξωτερική περιφέρεια και ένα άλλο στη μέση της απόστασης από το κέντρο.

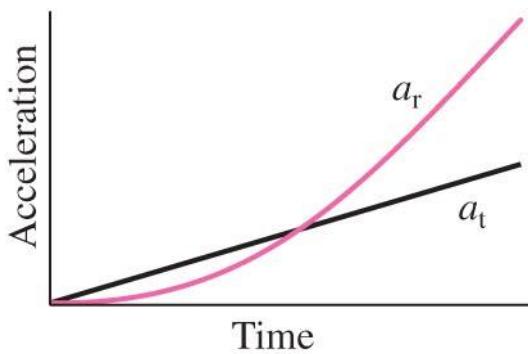
1. Ποιο από τα δυο παιδιά έχει τη μεγαλύτερη γραμμική ταχύτητα?
2. Ποιο έχει τη μεγαλύτερη γωνιακή ταχύτητα?
3. Αν ω=σταθερό, υπάρχει κεντρομόλος επιτάχυνση?
εφαπτομενική επιτάχυνση?
4. Αν ω=σταθερό, ποιο από τα δυο παιδιά έχει τη μεγαλύτερη γωνιακή επιτάχυνση?

Αν ω=μειώνεται

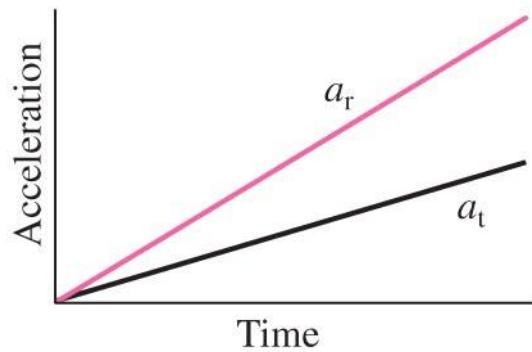
1. Υπάρχει κεντρομόλος επιτάχυνση? εφαπτομενική επιτάχυνση?

Ερώτηση

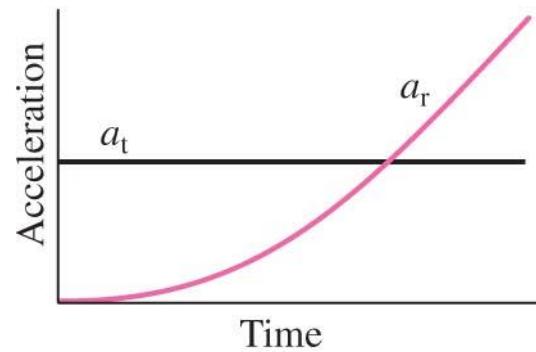
Μια ρόδα παρουσιάζει σταθερή γωνιακή επιτάχυνση ξεκινώντας από ηρεμία.
Ποιο σχήμα απεικονίζει σωστά τη μεταβολή της κεντρομόλου και εφαπτομενικής
επιτάχυνσης με το χρόνο σε ένα συγκεκριμένο σημείο στην περιφέρεια της
ρόδας? a_r =κεντρομόλος a_t =εφαπτομενική



(a)



(b)



(c)

Παράδειγμα 4

Σε ένα μεγάλο οριζόντιο δακτύλιο του λουνα πάρκ που περιστρέφεται γυρω από έναν κατακόρυφο άξονα με ακτίνα $R=33.1$ m. Για το χρονικό διάστημα από $t=0$ μέχρι $t=2.30$ s η γωνιακή θέση $\theta(t)$ δίνεται από τη σχέση

$$\theta = ct^3$$

Όπου $c=6,39 \times 10^{-2}$ rad/s³. Μετά τη στιγμή $t=2.3$ s η γωνιακή ταχύτητα διατηρείται σταθερή. Για τη στιγμή $t=2.2$ s να προσδιοριστεί η γωνιακή ταχύτητα ω , η γραμμική ταχύτητα, η γωνιακή επιταχυνση, η εφαπτομενική γωνιακή επιτάχυνση, και το διάνυσμα της επιτάχυνσης

Παράδειγμα 5

Η γωνιακή επιτάχυνση είναι $a_{\Gamma} = 5t^3 - 4t$ όπου t = χρόνος σε sec, και a_{Γ} σε rad/sec²

Όταν $t=0$ η γωνιακή ταχύτητα είναι $\omega=5$ rad/sec και η γωνιακή θέση $\theta=2$ rad
Βρείτε τη σχέση $\omega(t)$ και $\theta(t)$

Θυμόμαστε: Κέντρο μάζας

$$x_{\text{com}} = \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2 + m_3 x_3 + \cdots + m_n x_n}{M}$$

$$= \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i x_i.$$

Για ένα σύστημα σημείων

$$x_{\text{com}} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i x_i, \quad y_{\text{com}} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i y_i, \quad z_{\text{com}} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i z_i.$$

Σε 3 διαστάσεις

$$x_{\text{com}} = \frac{1}{M} \int x \, dm, \quad y_{\text{com}} = \frac{1}{M} \int y \, dm, \quad z_{\text{com}} = \frac{1}{M} \int z \, dm$$

Σε στερεό σώμα

$$\rho = \frac{dm}{dV} = \frac{M}{V},$$

$$x_{\text{com}} = \frac{1}{V} \int x \, dV, \quad y_{\text{com}} = \frac{1}{V} \int y \, dV, \quad z_{\text{com}} = \frac{1}{V} \int z \, dV.$$

Ομογενή στερεα σωματα

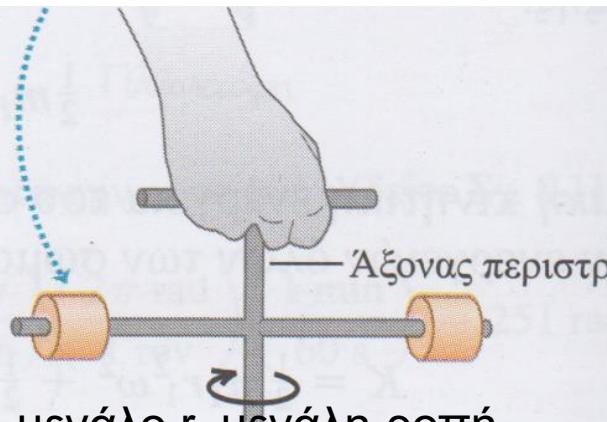
Ροπή αδράνειας στερεού

$$I = \int r^2 dm$$

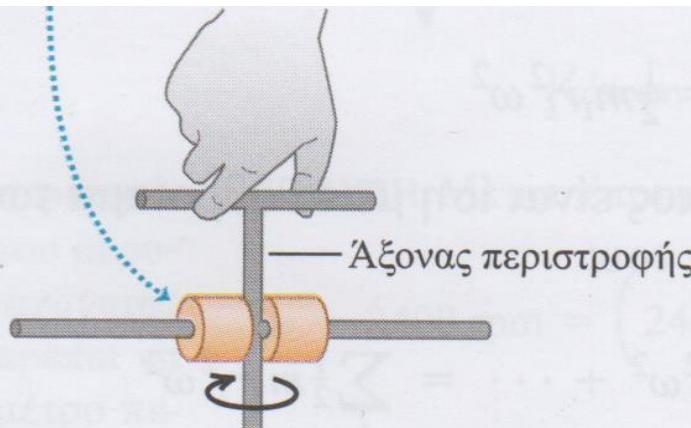
(συνεχής κατανομή μάζας)

Φυσική ερμηνεία:

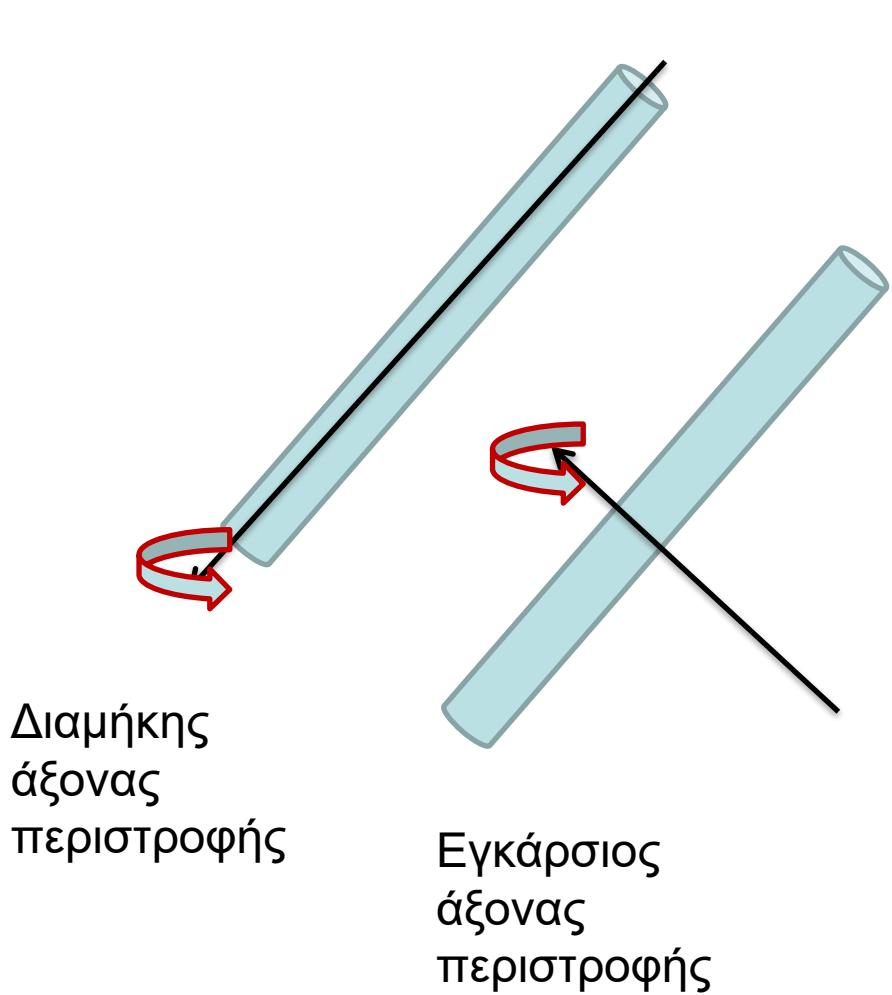
- Στην περιστροφή στερεού σώματος παίζει ρόλο όχι μόνο η μάζα του αλλά και η κατανομή της γύρω από τον άξονα περιστροφής
- Όσο μεγαλύτερες οι αποστάσεις των σωματιδίων που αποτελούν το σώμα από τον άξονα περιστροφής τόσο μεγαλύτερη η ροπή αδράνειας
- όσο μεγαλύτερη είναι η I , τόσο δυσκολότερα θα σταματήσει η περιστροφική κίνηση ενός σώματος, αν ήδη περιστρέφεται ή τόσο πιο δύσκολη η εκκίνηση περιστροφής. Για τον λόγο αυτό, η I καλείται και **περιστροφική αδράνεια**.



μεγάλο r , μεγάλη ροπή
αδράνειας, δυσκολότερη
εκκίνηση περιστροφής



Μικρό r , μικρή ροπή
αδράνειας, ευκολότερη
εκκίνηση περιστροφής



Διαμήκης
άξονας
περιστροφής

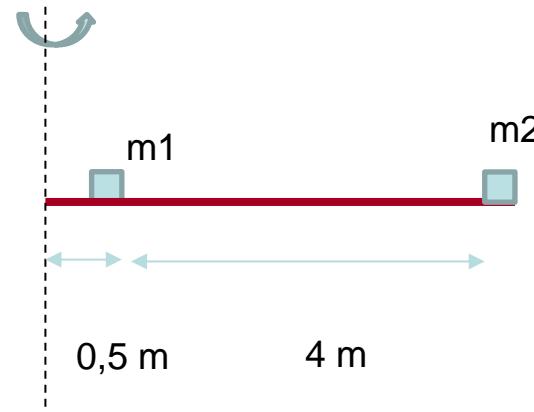
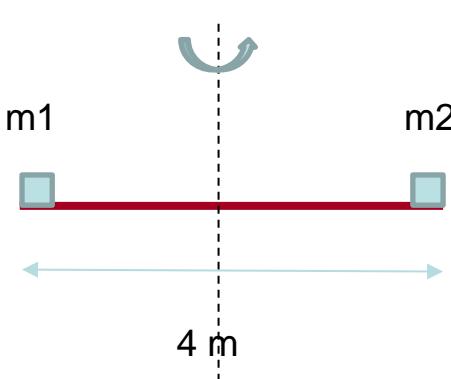
Εγκάρσιος
άξονας
περιστροφής

Ιδια μάζα αλλά
ευκολότερη
περιστροφή ράβδου
στον διαμήκη άξονα
περιστροφής σε
σχέση με τον
εγκάρσιο γιατί η
μάζα ειναι
κατανεμημένη πιο
κοντά στον διαμήκη
άξονα περιστροφής

Ροπή αδράνειας συστήματος σωμάτων

$$I = \sum m_i r_i^2 \quad (\text{rotational inertia})$$

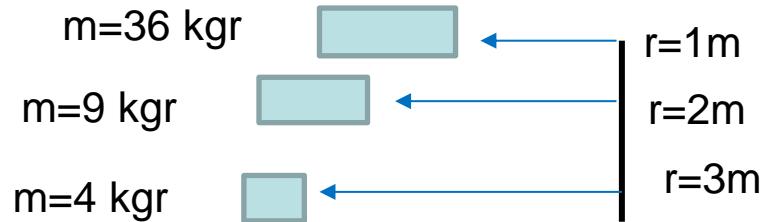
Δύο σημειακές μάζες $m_1=5 \text{ kg}$ και $m_2=7 \text{ kg}$ είναι τοποθετημένες σε απόσταση πάνω σε μια ελαφριά ράβδο (της οποίας η μάζα μπορεί να αγνοηθεί). Υπολογίστε τη ροπή αδράνειας στις δύο παρακάτω περιπτώσεις



Συμπέρασμα????

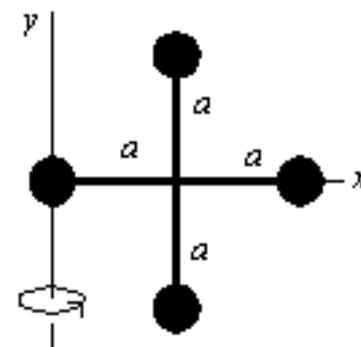
Ερώτηση 1

Ποια μάζα έχει τη μεγαλύτερη ροπή αδράνειας?



Ερώτηση 2

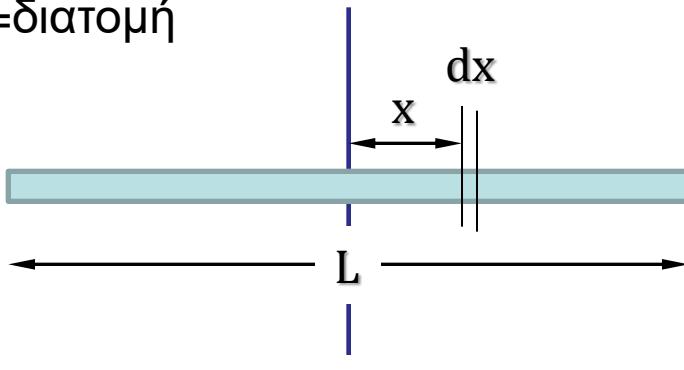
Ποια είναι η συνολική ροπή αδράνειας του συστήματος ως προς τον άξονα y ? Κάθε σημείο έχει $m=2 \text{ kgr}$ και $a=1 \text{ m}$



ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Ροπή αδράνειας λεπτής ομογενούς ράβδου ως προς κάθετο άξονα που διέρχεται από το κέντρο βάρους

$S = \text{διατομή}$



$$dm = \rho \cdot dV$$

$$dV = S \cdot dx$$

$$I = \int_M x^2 dm = \int_{-L/2}^{+L/2} x^2 \rho S dx = \rho S \int_{-L/2}^{+L/2} x^2 dx$$



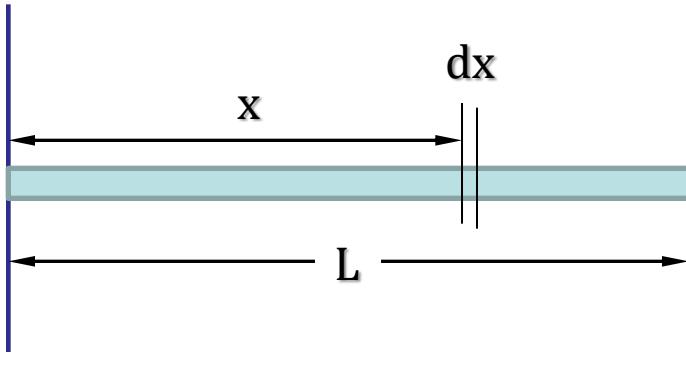
$$I = \rho S \frac{x^3}{3} \Big|_{-L/2}^{+L/2} = \left(\rho S \frac{L^3}{24} \right) - \left(-\rho S \frac{L^3}{24} \right) = \rho S \frac{L^3}{12} = \frac{1}{12} (\rho S L) L^2 = \frac{1}{12} M L^2$$



$$I = \frac{1}{12} M L^2$$

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Ροπή αδράνειας λεπτής ομογενούς ράβδου ως προς κάθετο άξονα που διέρχεται από τη μία άκρη της



$$I = \int_M x^2 dm = \int_0^L x^2 \rho S dx = \rho S \int_0^L x^2 dx$$



$$I = \rho S \frac{x^3}{3} \Big|_0^{+L} = \left(\rho S \frac{L^3}{3} \right) - \left(\rho S \frac{0^3}{3} \right) = \rho S \frac{L^3}{3} = \frac{1}{3} (\rho S L) L^2 = \frac{1}{3} M L^2$$



$$I = \frac{1}{3} M L^2$$

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Δακτύλιος ή στεφάνη με άξονα περιστροφής που διέρχεται από το κέντρο του και κάθετο στο επίπεδο του δακτυλίου

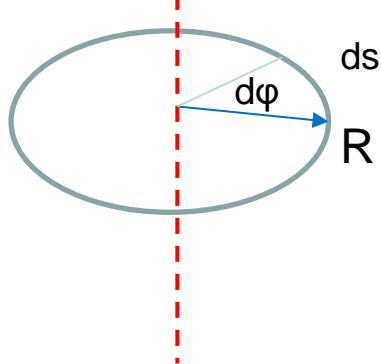
$$dm = \rho \cdot ds = \rho \cdot R \cdot d\varphi$$

Το πάχος είναι αμελητέο

$$S = r \cdot \varphi$$

|=

$$\int r^2 dm = \int_0^{2\pi} R^2 \rho \cdot R \cdot d\varphi = R^3 \rho 2\pi = mR^2$$



Γιατί όλη η μάζα είναι συγκεντρωμένη στην περιφέρεια σε απόσταση r (ακτίνα)

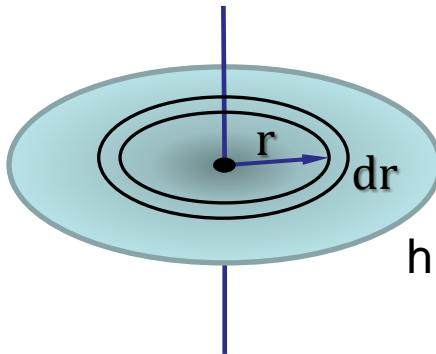
$$\rho = \frac{m}{2\pi R}$$

$$I = MR^2$$

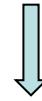
ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Ροπή αδράνειας ομογενούς δίσκου ως προς κάθετο άξονα που διέρχεται από το κέντρο του

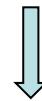
στοιχειώδης δακτύλιος ακτίνας r $dV = (2\pi r dr) \cdot h$
και πάχους dr και ύψους h $dm = \rho dV$



$$I = \int_M r^2 dm = \int_0^R r^2 \rho h 2\pi r dr = 2\pi \rho h \int_0^R r^3 dr$$



$$I = 2\pi \rho h \frac{r^4}{4} \Big|_0^R = \frac{1}{2} \pi \rho h R^4 = \frac{1}{2} (\pi R^2 h \rho) R^2 = \frac{1}{2} M R^2$$

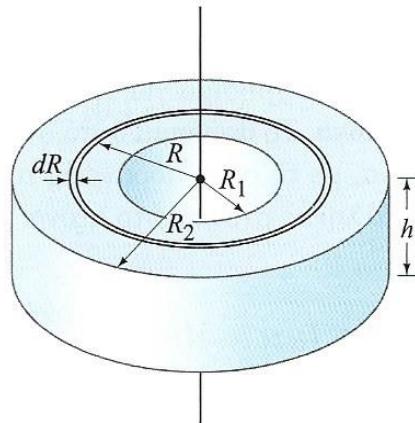


όπου $M = \rho \cdot V = \rho \cdot S \cdot h = \rho \pi R^2 h$

$$I = \frac{1}{2} M R^2$$

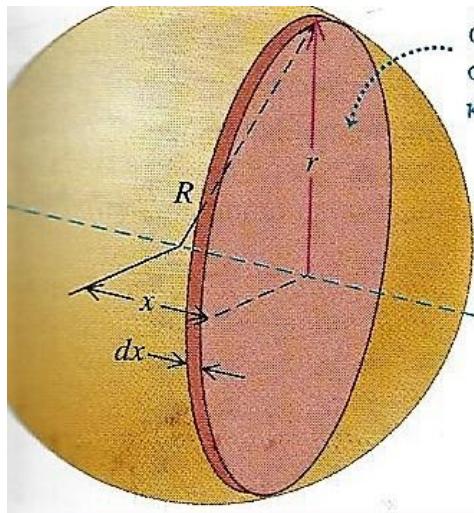
ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Ροπή αδράνειας κυλίνδρου συμπαγούς κυλίνδρου ή κυλινδρικού κέλυφους



Θεωρήστε στοιχειώδη δακτύλιο ακτίνας R και πάχους dR

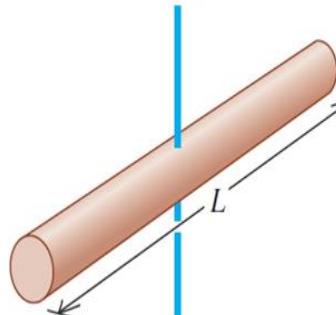
Ροπή αδράνειας συμπαγούς σφαίρας



Θεωρήστε στοιχειώδη δίσκο ακτίνας R και πάχους dR

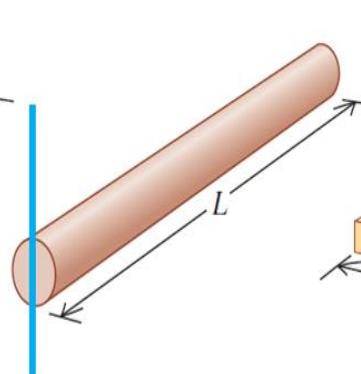
(a) Λεπτή ράβδος ως προς
άξονα διά του κέντρου

$$I = \frac{1}{12}ML^2$$



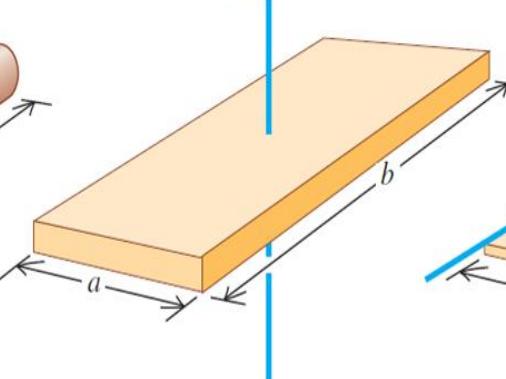
(b) Λεπτή ράβδος
ως προς άξονα
διά ενός άκρου

$$I = \frac{1}{3}ML^2$$



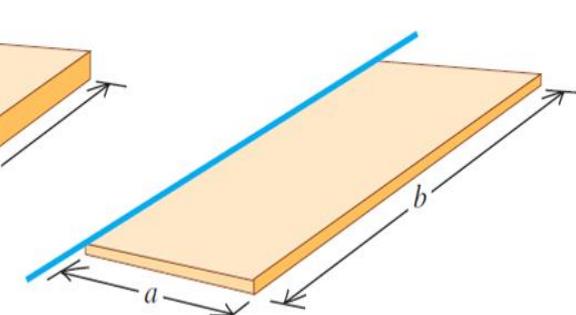
(c) Ορθογώνια πλάκα ως προς
άξονα διά του κέντρου

$$I = \frac{1}{12}M(a^2 + b^2)$$



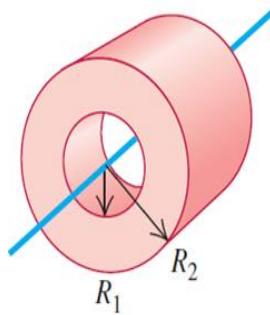
(d) Λεπτή ορθογώνια πλάκα ως προς
άξονα κατά μήκος μιας ακμής

$$I = \frac{1}{3}Ma^2$$



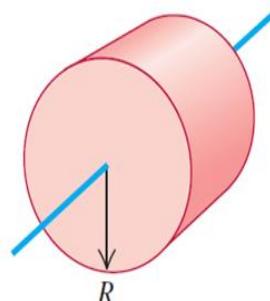
(e) Κοίλος κύλινδρος

$$I = \frac{1}{2}M(R_1^2 + R_2^2)$$



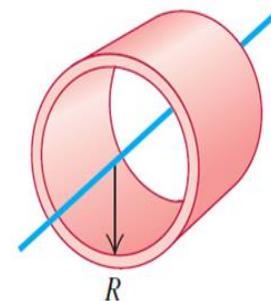
(f) Συμπαγής κύλινδρος

$$I = \frac{1}{2}MR^2$$



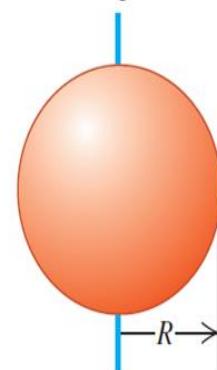
(g) Λεπτότοιχος κοίλος
κύλινδρος

$$I = MR^2$$



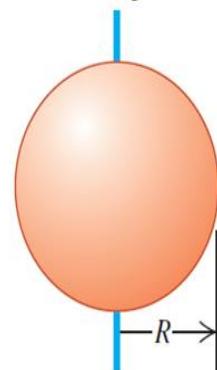
(h) Συμπαγής σφαίρα

$$I = \frac{2}{5}MR^2$$

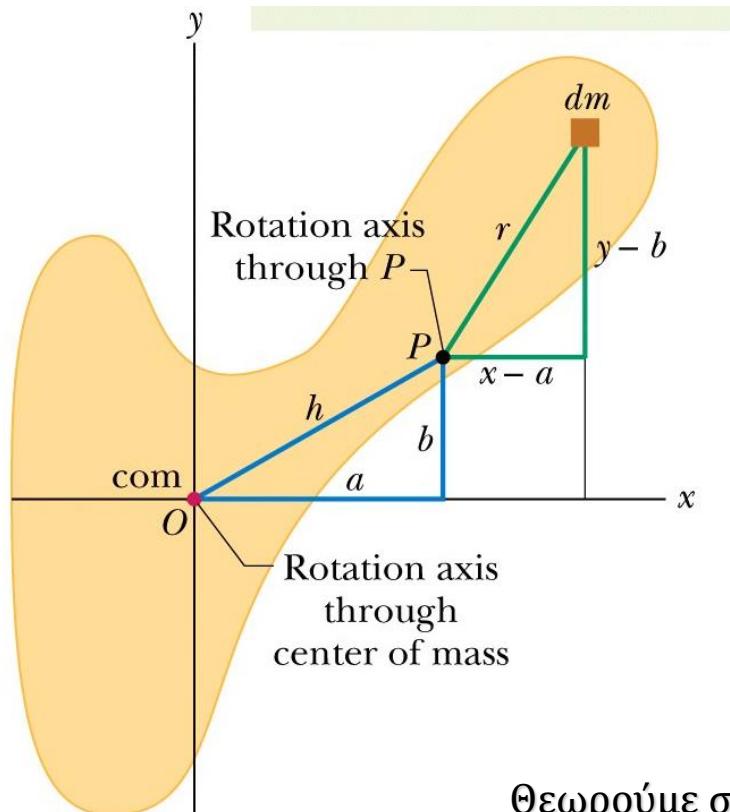


(i) Λεπτότοιχος σφαιρικός
φλοιός

$$I = \frac{2}{3}MR^2$$



Θεώρημα Παραλλήλων Αξόνων (Steiner)



Εάν η ροπή αδράνειας στερεού σώματος μάζας M ως προς άξονα διερχόμενο από το κέντρο μάζας του (*σημείο O*) είναι I_{CM} , τότε η ροπή αδράνειας I ως προς παράλληλο άξονα μετατοπισμένο κατά h (*σημείο P*) δίνεται από τη σχέση:

$$I = I_{CM} + Mh^2$$

Απόδειξη Θεωρήματος Steiner

Θεωρούμε σύστημα συντεταγμένων με αρχή το κέντρο μάζας του σώματος. Το σημείο P έχει στο σύστημα αυτό συντεταγμένες (a, b) και ισχύει $h^2 = a^2 + b^2$. Η ροπή αδράνειας του σώματος ως προς άξονα διερχόμενο από το P υπολογίζεται ως ακολούθως:

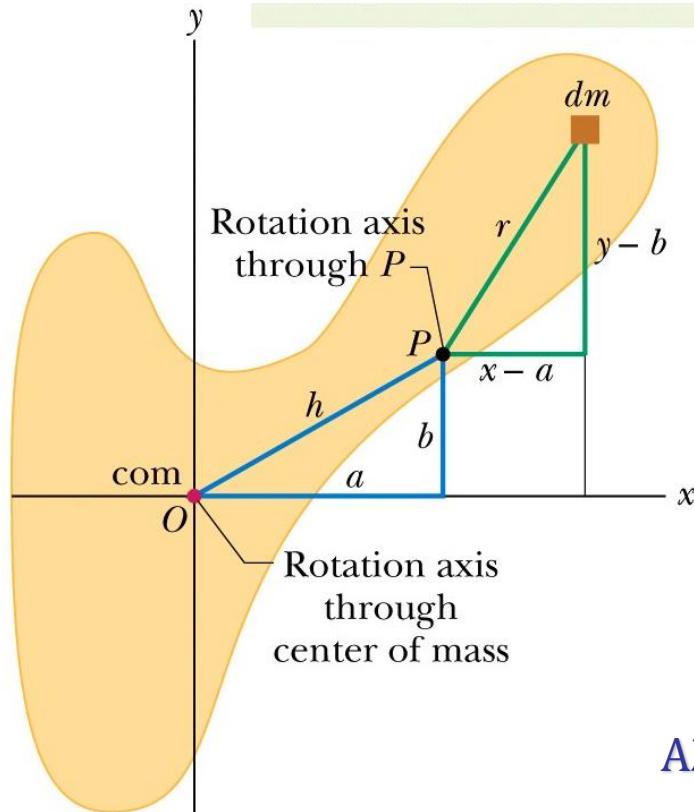
M : Μάζα στερεού σώματος

h : απόσταση του άξονα P από τον άξονα του κέντρου μάζας O .



ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Θεώρημα Παραλλήλων Αξόνων (Steiner)



$$I = \int r^2 dm = \int [(x-a)^2 + (y-b)^2] dm$$



$$I = \int (x^2 + y^2) dm + \int (a^2 + b^2) dm$$

$$- 2a \int x dm - 2b \int y dm$$

Αλλά όμως $\int x dm = 0$ & $\int y dm = 0$

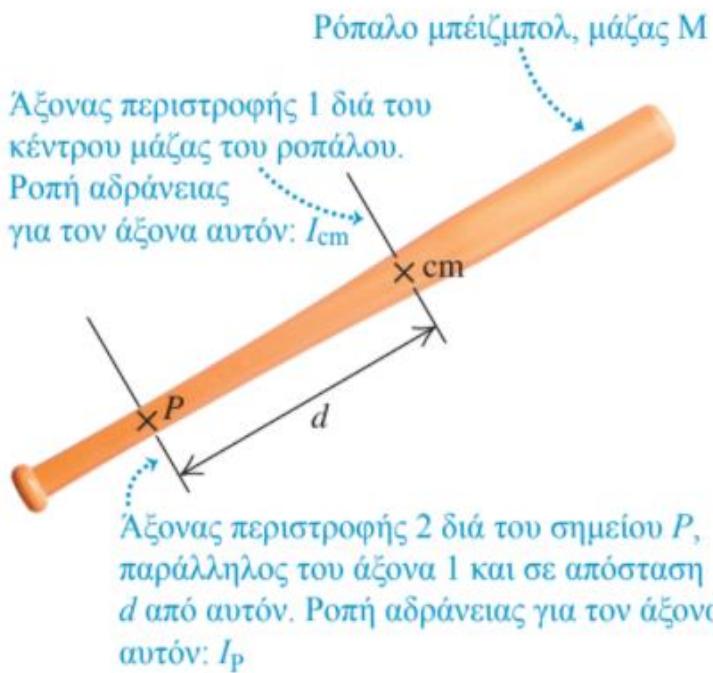
επειδή το κέντρο μάζας του σώματος βρίσκεται στο σημείο $(x, y) = (0, 0)$, οπότε:

$$I = I_{CM} + Mh^2$$

h : απόσταση του άξονα P από τον άξονα του κέντρου μάζας O , με $h^2 = a^2 + b^2$.

Θεώρημα Παράλληλων Αξόνων (Steiner)

9.19 Το θεώρημα των παράλληλων αξόνων.



ένα στερεό σώμα έχει μικρότερη ροπή αδράνειας ως προς άξονα διά του κέντρου μάζας του παρά ως προς οποιονδήποτε άλλο παράλληλο άξονα.

Επομένως, είναι ευκολότερο να ξεκινήσει ένα σώμα την περιστροφική του κίνηση αν ο άξονας περιστροφής διέρχεται διά του κέντρου μάζας.

Θεώρημα των παράλληλων αξόνων: Ροπή αδράνειας του σώματος ως προς άξονα που διέρχεται από το σημείο P

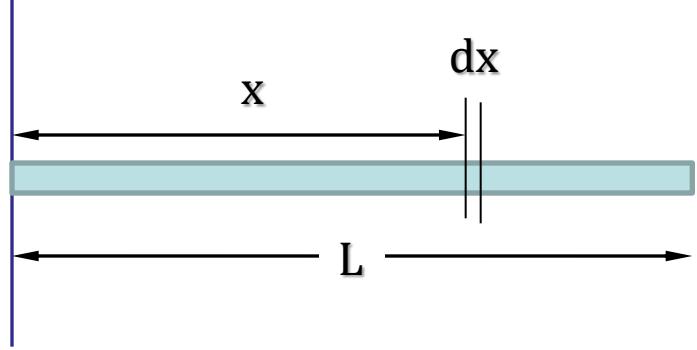
$$I_p = I_{cm} + Md^2 \quad (9.19)$$

Μάζα σώματος
Απόσταση μεταξύ των δύο παράλληλων αξόνων

Ροπή αδράνειας του σώματος ως προς άξονα παράλληλο που διέρχεται από το κέντρο μάζας.

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Θεώρημα Παραλλήλων Αξόνων (Steiner)



Όπως υπολογίσθηκε προηγουμένως, η ροπή αδράνειας λεπτής ομογενούς ράβδου μήκους L και μάζας M ως προς κάθετο άξονα που διέρχεται από τη μία άκρη της είναι:

$$I = \frac{1}{3}ML^2$$

Η εφαρμογή του θεωρήματος των παραλλήλων αξόνων καταλήγει στο ίδιο αποτέλεσμα:

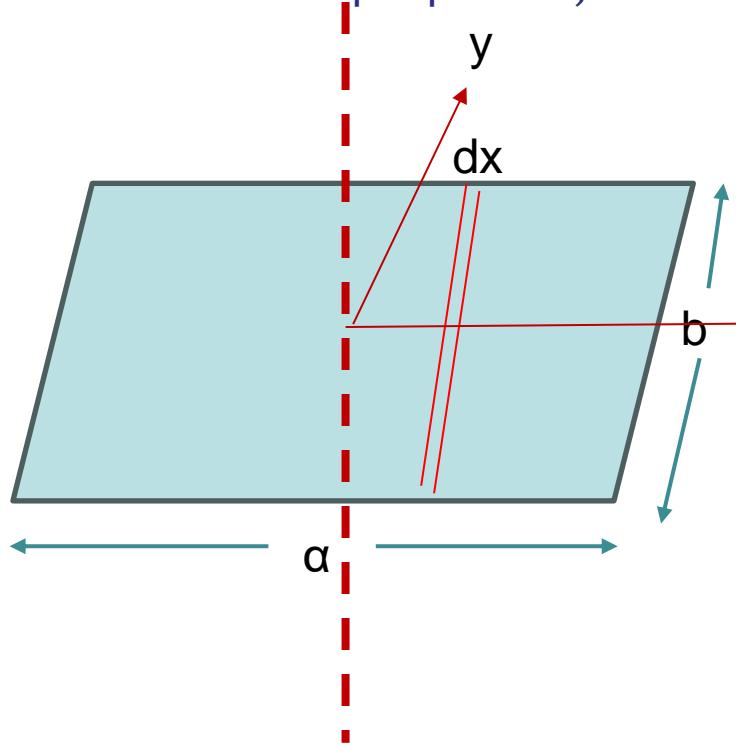
$$I = I_{CM} + Mh^2$$

$$I = I_{CM} + Mh^2 = \frac{1}{12}ML^2 + M\left(\frac{L}{2}\right)^2 = \left(\frac{1}{12} + \frac{1}{4}\right)ML^2 = \frac{1}{3}ML^2$$

Προσοχή: μην επιχειρείτε πάντα να πείτε ότι όλη η μάζα ενος στερεού είναι συγκεντρωμένη στο κέντρο μάζας και να πολλαπλασιάζετε την ολική μαζα με την απόσταση από το κέντρο βάρους.

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΡΟΠΗΣ ΑΔΡΑΝΕΙΑΣ

Ροπή αδράνειας επίπεδης πλάκας ως προς άξονα περιστροφής που περνά από το κέντρο της πλάκας



Στοιχειώδης ράβδος με σταθερό
b και μεταβαλλόμενο dx

$$dm = \rho b dx = \frac{M}{ab} b dx$$

$$dI_0 = \frac{1}{12} dm \cdot b^2$$

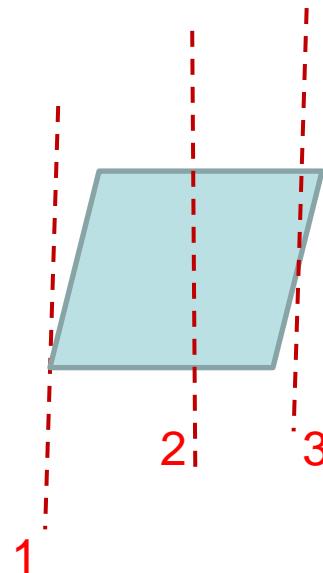
Steiner

$$dI = dI_0 + dm \cdot x^2 = \left(\frac{1}{12} \cdot b^2 + x^2 \right) dm$$

$$I = \int_M r^2 dm = \int_{-a/2}^{+a/2} \left(\frac{1}{12} \cdot b^2 + x^2 \right) \frac{M}{a} dx = \frac{1}{12} \cdot (b^2 + a^2)$$

Ερώτηση

Ως προς ποιο άξονα περιστροφής το στερεό έχει τη μεγαλύτερη ροπή αδράνειας?

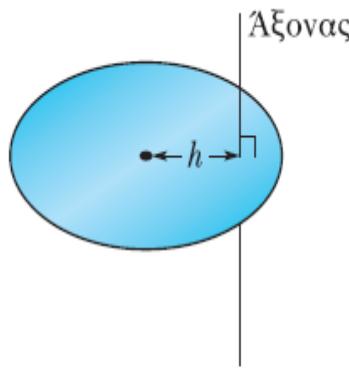


Ερώτηση

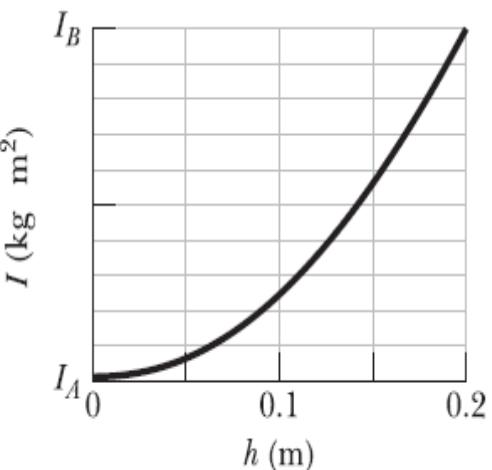
Το σχήμα δείχνει τη μεταβολή του I συναρτήσει της απόστασης h του άξονα περιστροφής από τον άξονα περιστροφής που διέρχεται από το κέντρο μάζας
 $I_A = 0.0050 \text{ kg.m}^2$
 $I_B = 0.150 \text{ kg.m}^2$

Ποια είναι η ακτίνα του δίσκου?

Ποια είναι η μάζα του?



(a)



(β)

ΚΙΝΗΤΙΚΗ ΕΝΕΡΓΕΙΑ ΠΕΡΙΣΤΡΟΦΗΣ

Για ένα σύνολο σωματιδίων που περιστρέφονται με την ίδια γωνιακή ταχύτητα ω :

$$K = \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 + \frac{1}{2}m_3v_3^2 + \dots = \sum_i \frac{1}{2}m_i v_i^2$$



$$K = \sum_i \frac{1}{2}m_i v_i^2 = \sum_i \frac{1}{2}m_i (\omega r_i)^2 = \frac{1}{2} \left(\sum_i m_i r_i^2 \right) \omega^2$$



$$K = \frac{1}{2} I \omega^2 \quad \text{όπου} \quad I = \sum_i m_i r_i^2$$

Προσοχή: Το ω πρέπει να μετριέται σε rad/sec

I: Ροπή Αδράνειας Σώματος

Μονάδα SI Joule

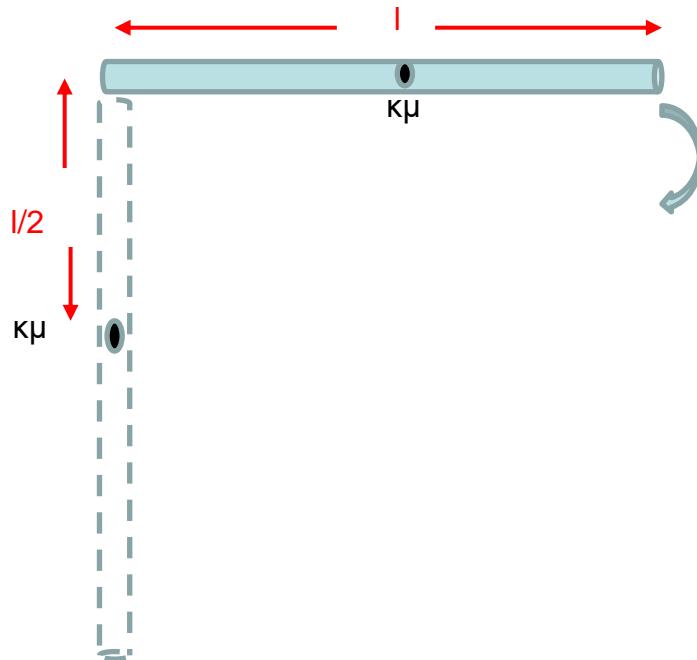
ΚΙΝΗΤΙΚΗ ΕΝΕΡΓΕΙΑ ΠΕΡΙΣΤΡΟΦΗΣ

Συμπέρασμα

- Όσο μεγαλύτερη η ροπή αδράνειας, τόσο μεγαλύτερη η κινητική ενέργεια ενός στερεού σώματος που περιστρέφεται με γωνιακή ταχύτητα ω
- Για τον υπολογισμό της κινητικής ενέργειας παίζει ρόλο όχι μόνο η μάζα του στερεού αλλά και η κατανομή της περί τον άξονα περιστροφής
- Όσο μεγαλύτερη η ροπή αδράνειας του σώματος, τόσο δυσκολότερα θα σταματήσει την περιστροφική του κίνηση, αν ήδη περιστρέφεται. Για το λόγο αυτό η Ι ονομάζεται και περιστροφική αδράνεια.

Παράδειγμα 6

Μια ράβδος μάζας M περιστρέφεται χωρίς τριβές γύρω από το ένα άκρο της. Η ράβδος συγκρατείται αρχικά οριζόντια σε κατάσταση ηρεμίας και στη συνέχεια αφήνεται ελεύθερη. Προσδιορίστε την γωνιακή ταχύτητα της ράβδου όταν φτάνει σε κάθετη θέση και την ταχύτητα του άκρου της ράβδου την ίδια χρονική στιγμή.



Παράδειγμα 7

Δύο σωματίδια, το καθένα μάζας $m = 0.85 \text{ kg}$, είναι συνδεδεμένα μεταξύ τους και μπορούν να περιστρέφονται γύρω από άξονα περιστροφής που διέρχεται από το σημείο O , με τη βοήθεια δύο λεπτών ράβδων, που η κάθε μία έχει μήκος $d = 5.6 \text{ cm}$ και μάζα $M = 1.2 \text{ kg}$. Ολόκληρη αυτή η διάταξη των σωμάτων περιστρέφεται γύρω από τον άξονα που βρίσκεται στο O με γωνιακή ταχύτητα $\omega = 0.30 \text{ rad/s}$.

- (α) Πόση είναι η ροπή αδράνειας του συστήματος, μετρημένη ως προς το O και
(β) ποια η συνολική κινητική ενέργεια της διάταξης;

