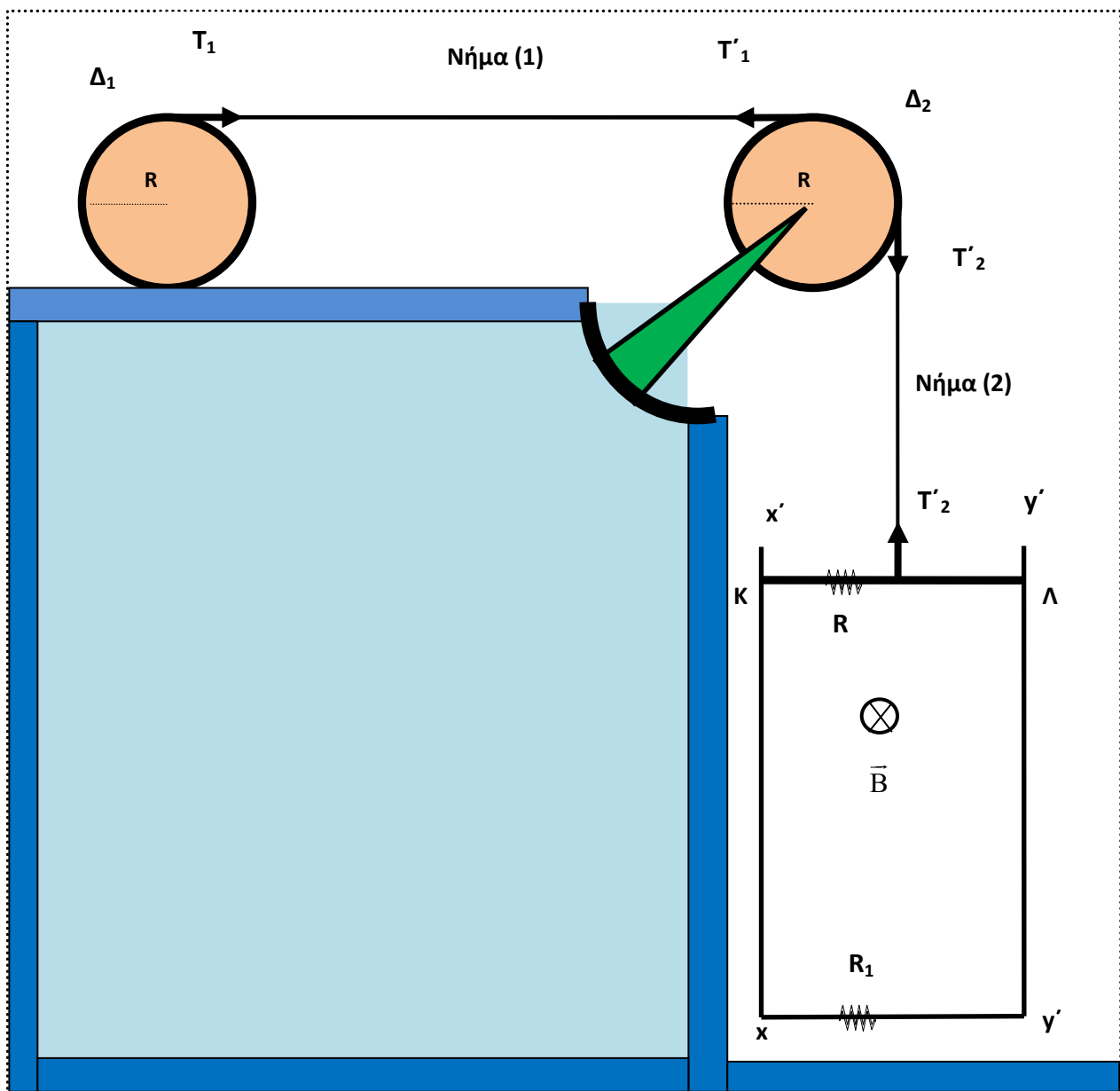


ΘΕΜΑ Δ

Ο τροχός  $\Delta_1$  του σχήματος έχει μάζα  $M = 4\text{Kg}$ , ακτίνα  $R = 0,1\text{m}$  και μπορεί να κυλιέται πάνω στο οριζόντιο δάπεδο χωρίς να ολισθαίνει. Ο τροχαλία  $\Delta_2$  έχει επίσης μάζα  $M$ , ακτίνα  $R$  και μπορεί να στρέφεται γύρω από οριζόντιο σταθερό άξονα ο οποίος διέρχεται από το κέντρο μάζας του και είναι κάθετος στο επίπεδό του. Η ράβδος  $K\Lambda$ , έχει μήκος  $L = 1\text{m}$  μάζα  $m = 1\text{Kg}$  ωμική αντίσταση  $R = 1\Omega$  και μπορεί να κινείται κατακόρυφα παραμένοντας διαρκώς οριζόντια και σε αγωγίμη επαφή με τους κατακόρυφους μεταλλικούς οδηγούς  $x'x$  και  $y'y$ . Στο χώρο υπάρχει οριζόντιο ομογενές μαγνητικό πεδίο ένταση  $\vec{B}$ . Αρχικά η ράβδος  $K\Lambda$  κρατείται ακίνητη και στην συνέχεια ασκώντας σ' αυτήν κατάλληλη κατακόρυφη δύναμη  $\vec{F}$  εξασφαλίζουμε να κινηθεί με σταθερή επιτάχυνση μέτρου  $\alpha'$ . Διαπιστώνουμε ο τροχός  $\Delta_1$  κυλιέται χωρίς να ολισθαίνει και η τροχαλία στρέφεται με σταθερή γωνιακή επιτάχυνση μέτρου  $\alpha''$ , χωρίς το νήμα να ολισθαίνει κατά μήκος της περιφέρειάς της. Οι δύο κατακόρυφοι οδηγοί συνδέονται αγωγίμως μέσω αντιστάτη αντίστασης  $R_1 = 1\Omega$ . Δίνεται το μέτρο της επιτάχυνσης της



## ΘΕΜΑ Δ(Μηχανική στερεού σώματος-Ηλεκτρομαγνητική επαγωγή)

βαρύτητας  $g=10\text{m/s}^2$ . Η ροπή αδράνειας του τροχού και της τροχαλίας ως προς άξονα ο οποίος διέρχεται από το κέντρο μάζας τους και είναι κάθετος στο επίπεδό τους, δίνεται από την σχέση  $I=\frac{1}{2}MR^2$ .

**Δ1.** Να δείξετε ότι ο λόγος των μέτρων  $\frac{T_1}{T_{στ}}$  της τάσης του νήματος (1) προ το μέτρο της στατικής τριβής έχει τιμή 3

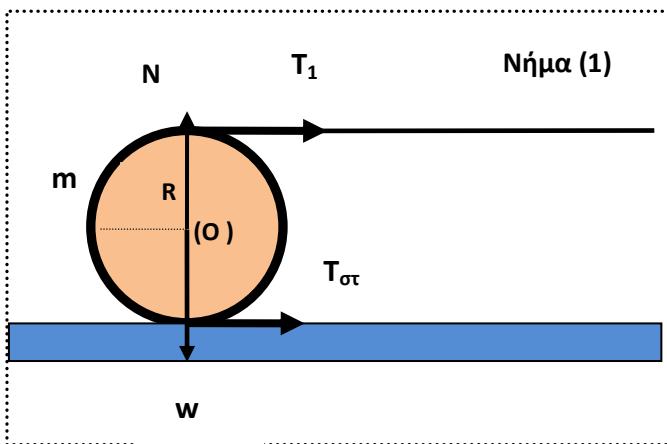
**Δ2.** Αν η γωνιακή επιτάχυνση της τροχαλίας έχει μέτρο  $\alpha'_{\gamma}=20\text{rad/s}^2$  να υπολογίσετε το παραγόμενο έργο από την ροπή της τάσης  $T_1$ , στη διάρκεια μιας πλήρους περιστροφής της τροχαλίας.

**Δ3.** Να εκφράσετε την αλγεβρική τιμή τη δύναμης  $\vec{F}$  η οποία ασκείται στη ράβδο ΚΛ, σε συνάρτηση με τον χρόνο και να την παραστήσετε γραφικά, από την χρονική στιγμή  $t_0=0$ , μέχρι τον μηδενισμό της, τη χρονική στιγμή  $t_1$ .

**Δ4.** Αν τη στιγμή  $t_1$ , στην οποία μηδενίζεται το μέτρο της δύναμης  $\vec{F}$ , κοπούν ταυτοχρόνως τα δύο νήματα, διαπιστώνουμε ότι στη συνέχεια ο τροχός Δ1 κυλιέται χωρίς να ολισθαίνει να βρεθούν οι τελικές ταχύτητες του δίσκου, του τροχού και της ράβδου ΚΛ

**ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ:**

**Δ1.**



### Μεταφορική κίνηση

$$\Sigma F_x = m\alpha_{\text{τρ}} \rightarrow T_1 + T_{\sigma\tau} = m\alpha_{\text{cm}} \quad (1)$$

### Στροφοική κίνηση

$$\Sigma \tau_{(0)} = \frac{1}{2} mR^2 \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow T_1 R - T_{\sigma\tau} R = \frac{1}{2} mR^2 \alpha_{\gamma\omega\nu}$$

$$T_1 - T_{\sigma\tau} = \frac{1}{2} mR \alpha_{\gamma\omega\nu} \quad (2)$$

**Κύλιση χωρίς ολίσθηση:**  $\alpha_{\text{cm}} = R\alpha_{\gamma\omega\nu} \quad (3)$

$$(2), (3) \quad T_1 - T_{\sigma\tau} = \frac{1}{2} \alpha_{\text{cm}} \quad (4)$$

$$(1), (4) \quad \text{πρόσθεση κατά μέλη} \quad 2T_1 = \frac{3}{2} m\alpha_{\text{cm}} \rightarrow T_1 = \frac{3}{4} m\alpha_{\text{cm}} \quad (5)$$

$$(4), \quad T_1 - T_{\sigma\tau} = \frac{1}{2} m\alpha_{\text{cm}} \rightarrow \frac{3}{4} m\alpha_{\text{cm}} - T_{\sigma\tau} = \frac{1}{2} m\alpha_{\text{cm}} \rightarrow T_{\sigma\tau} = \frac{1}{4} m\alpha_{\text{cm}} \quad (6)$$

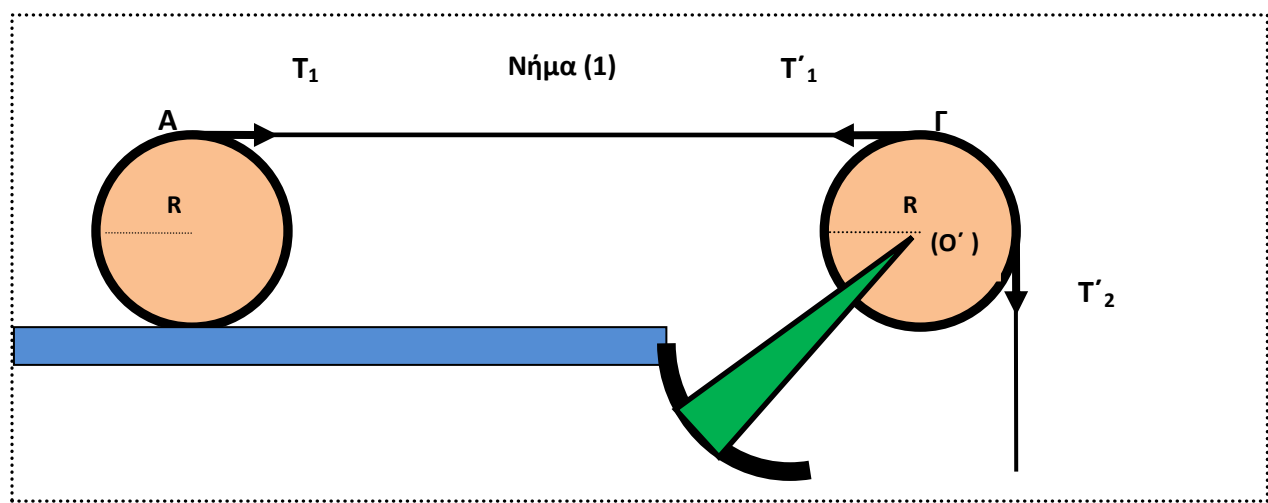
$$(5), (6) \quad \boxed{\frac{T_1}{T_{στ}} = 3} \quad (6)$$

**Παρατήρηση:** Αν η φορά της  $T_{στ}$  ληφθεί προς τ'αριστερά τότε γράφοντας τις σχέσεις (1), (4) θα προκύψει ότι η διαφορά των μέτρων των  $T$  και  $T_{στ}$  είναι μεγαλύτερη από το άθροισμά τους!!

**Δ2.** Το νήμα είναι τεντωμένο άρα οι ταχύτητες των σημείων A και Γ είναι ίσες :

$$v_{\Gamma} = v_A \rightarrow \omega R = 2v_{cm} \quad (7)$$

όπου  $\omega$  το μέτρο της γραμμικής ταχύτητας των περιφερειακών σημείων της τροχαλίας και  $v_{cm}$  η ταχύτητα του κέντρου μάζας του τροχού



$$(7) \quad \omega R = 2v_{cm} \rightarrow R\alpha'_{\gamma\omega\nu} = 2\alpha_{cm} \quad (8)$$

όπου  $\alpha_{cm}$  ή επιτάχυνση του κέντρου μάζας του τροχού και  $\alpha'_{\gamma\omega\nu}$  η γωνιακή επιτάχυνση της τροχαλίας.

Μια περιστροφή της τροχαλίας αντιστοιχεί σε γωνιακή μετατόπιση  $\Delta\theta = 2\pi$  της τροχαλίας

$$\frac{1}{2} \alpha'_{\gamma\omega\nu} \Delta t^2 = 2\pi \rightarrow \frac{1}{2} \alpha'_{\gamma\omega\nu} R \Delta t^2 = 2\pi R \rightarrow \frac{1}{2} 2\alpha_{cm} \Delta t^2 = 2\pi R \rightarrow 2\left(\frac{1}{2} \alpha_{cm} \Delta t^2\right) = 2\pi R$$

$$2S_{cm} = 2\pi R \rightarrow \boxed{S_{cm} = \pi R} \quad (9)$$

Ο τροχός κυλιέται χωρίς να ολισθαίνει άρα κάθε περιφερειακό σημείο του τροχού έχει σταφεί κατά τόξο ίσο με τη μετατόπιση του κέντρου μάζας του τροχού. Δηλαδή

$$S_{\tau\acute{o}\xi\omicron} = \pi R \quad (10)$$

Το έργο της ροπής (ψευδοέργο κατά A.Arons) της τάσης είναι ίσο με :

$$W_{T} = T_1 R \Delta\theta \quad \text{με} \quad \Delta\theta = \pi \text{ (rad)}$$

## ΘΕΜΑ Δ(Μηχανική στερεού σώματος-Ηλεκτρομαγνητική επαγωγή)

$$W_{\tau T} = T_1 R \pi \rightarrow W_{\tau T} = T_1 0,1 \pi \quad (11)$$

Υπολογισμός του μέτρου της  $T_1$ :

$$\alpha_{cm} = R \alpha_{\gamma\omega\nu} \quad (3) \quad R \alpha'_{\gamma\omega\nu} = 2 \alpha_{cm} \quad (8)$$

$$R \alpha'_{\gamma\omega\nu} = 2 R \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow \alpha'_{\gamma\omega\nu} = 2 \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow 20 = 2 \alpha_{\gamma\omega\nu}, \rightarrow \alpha_{\gamma\omega\nu} = 10 \text{ rad/s}^2 \quad (12)$$

$$(2) \quad T_1 - T \sigma \tau = \frac{1}{2} M R \alpha_{\gamma\omega\nu} \quad \text{και} \quad \frac{T_1}{T \sigma \tau} = 3 \quad (6)$$

$$T_1 - \frac{T_1}{3} = \frac{1}{2} M R \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow \frac{2T_1}{3} = \frac{1}{2} M R \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow T_1 = \frac{3}{4} M R \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow T_1 = \frac{3}{4} 4,0,1 \cdot 10 \rightarrow T_1 = 3 \text{ N} \quad (13)$$

$$(11), (13) \quad W_{\tau T} = 3,0,1 \pi \rightarrow W_{\tau T} = 0,3 \pi \rightarrow \boxed{W_{\tau T} = 0,3 \pi \text{ J}}$$

**Δ3. Αρχικά υπολογίζουμε το μέτρο της  $T_2$ :**

$$\text{Στροφική κίνηση της τροχαλίας: } \Sigma \tau(\theta') = \frac{1}{2} M R^2 \alpha'_{\gamma\omega\nu} \rightarrow T'_2 R - T'_1 R = \frac{1}{2} M R^2 \alpha'_{\gamma\omega\nu}$$

$$T'_2 - T'_1 = \frac{1}{2} M R \alpha'_{\gamma\omega\nu} \quad T_1 = T'_1 \quad \text{και} \quad T_2 = T'_2$$

$$T_2 - 3 = \frac{1}{2} 4,0,1 \cdot 20 \rightarrow T_2 - 3 = 4 \rightarrow T_2 = 4 + 3 \rightarrow T_2 = 7 \text{ N} \quad (14)$$

### Κίνηση της ράβδου ΚΛ:

Έστω ότι η δύναμη  $\vec{F}$  έχει φορά προς τα κάτω

Εξαιτίας της κίνησης της ράβδου μεταβάλλεται η μαγνητική ροή που διέρχεται από το κλειστό κύκλωμα ΚΛχγ με συνέπεια να αναπτύσσεται σε αυτό επαγωγική Η.Ε.Δ.

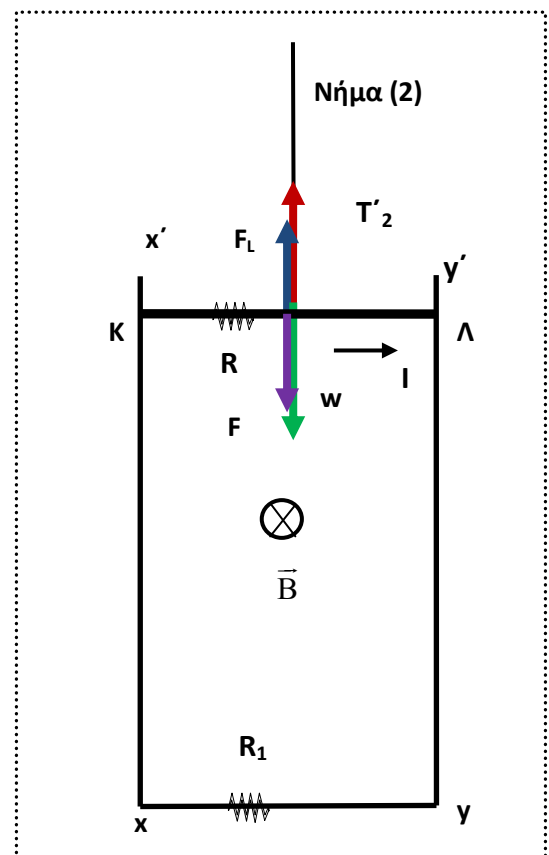
$$E_{\epsilon\pi} = B v L \quad (15) \quad \text{όπου } L \text{ το μήκος της ράβδου ΚΛ}$$

Το κύκλωμα διαρρέεται από επαγωγικό ρεύμα έντασης

$$I_{\epsilon\pi} = \frac{E_{\epsilon\pi}}{R_{\text{ολ}}} = \frac{B v L}{R + R_1} = \frac{l(a_1 t) l}{1 + 1} = \frac{a_1 t}{2} = t(S.I.) \quad (16)$$

Η ΚΛ διαρρέεται από το επαγωγικό ρεύμα και επομένως δέχεται την δύναμη Laplace της οποίας το μέτρο δίνεται από τη σχέση

$$F_L = B I L = 1 \cdot \alpha_1 t \cdot 1 = \alpha_1 t \quad (S.I.) \quad (17)$$



## ΘΕΜΑ Δ(Μηχανική στερεού σώματος-Ηλεκτρομαγνητική επαγωγή)

Ο δεύτερος νόμος του Νεύτωνα για την ράβδο γράφεται:

$$\Sigma F = m_1 \alpha \rightarrow F + w - F_L - T'_2 = m_1 \alpha$$

$$F + 10 - F_L - 7 = m_1 \alpha \rightarrow F - \frac{a_1}{2} t = -3 - m_1 \alpha \quad (18)$$

Τα σημεία του νήματος (2) έχουν ταχύτητα ίδιου μέτρου .

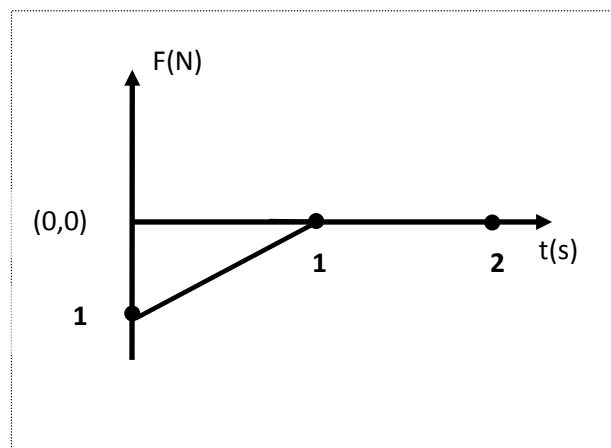
Άρα το μέτρο της ταχύτητας της ράβδου είναι ίσο με το μέτρο της γραμμικής ταχύτητας των περιφερειακών σημείων της τροχαλίας.

$$v' = v_{\text{ΚΛ}} \rightarrow \omega R = v_{\text{ΚΛ}} \rightarrow \alpha' R = \alpha \rightarrow 20 \cdot 0,1 = \alpha \rightarrow \alpha = 2 \text{ m/s} \quad (19)$$

$$(18), (19) \quad F - F_L = -3 - 1 \cdot 2 \rightarrow \boxed{F = -1 + t} \quad (\text{S.I.}) \quad (20)$$

Η δύναμη  $\vec{F}$  έχει φορά προς τα πάνω μέχρι την χρονική στιγμή  $t=1\text{s}$  όπου μηδενίζεται και στην συνέχεια αλλάζει φορά .

Η γραφική παράσταση της αλγεβρικής τιμής της  $\vec{F}$



**Δ4.** Την στιγμή  $t_1=1\text{s}$  καταργείται η  $\vec{F}$ . Τη στιγμή αυτή :

### Ράβδος ΚΛ

$v_1=2\text{m/s}$   $T'_2=0$  και στην ράβδο ΚΛ ασκούνται πλέον μόνο το βάρος της και η δύναμη Laplace της οποίας το μέτρο δίνεται από τη σχέση:

$$F_L = BIL \quad \text{με} \quad I = \frac{E_{\text{επ}}}{R_{\text{ολ}}} = \frac{BvL}{R + R_1} = \frac{v}{2} \quad \text{οπότε} \quad F_L = \frac{v}{2}$$

Ο δεύτερος νόμος του Νεύτωνα για την ράβδο γράφεται:  $\Sigma F = m_1 \alpha \rightarrow w - F_L = m_1 \alpha'$

$1 \cdot 10 - \frac{v}{2} = 1 \cdot \alpha' \rightarrow \alpha' = 10 - \frac{v}{2}$  από τη σχέση αυτή φαίνεται ότι καθώς η ταχύτητα αυξάνεται το μέτρο της επιτάχυνσης μειώνεται. Η κίνηση της ΚΛ είναι ευθύγραμμη επιταχυνόμενη με

## ΘΕΜΑ Δ(Μηχανική στερεού σώματος-Ηλεκτρομαγνητική επαγωγή)

επιτάχυνση μειούμενου μέτρου. Όταν η επιτάχυνση αυτή μηδενιστεί η ράβδος θα αποκτήσει σταθερή ταχύτητα ίση με 20 m/s και θα κινείται στο εξής **ευθύγραμμα και ομαλά**.

$$v_{ΚΛ,τελ} = 20 \text{ m/s} \quad (21)$$

### Τροχαλία

$$t=1\text{s} \quad \omega' = \alpha'_{\gamma\omega\nu}, t=20 \cdot 1 = 20 \text{ rad/s}$$

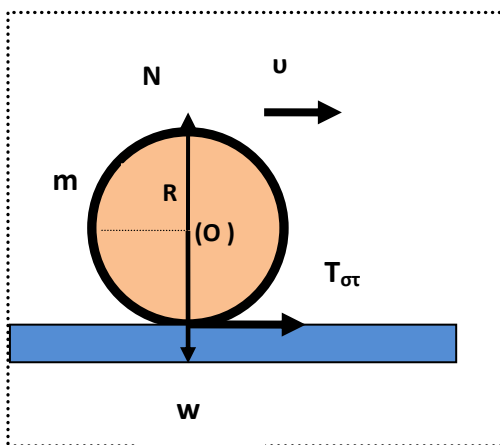
και καθώς η τροχαλία δέχεται μηδενική συνισταμένη δύναμη και μηδενική συνισταμένη ροπή θα διατηρήσει την κινητική της κατάσταση **στρεφόμενη ομαλά κυκλικά** με σταθερή γωνιακή ταχύτητα

$$\omega_{\text{τροχ}} = 20 \text{ rad/s} \quad (22)$$

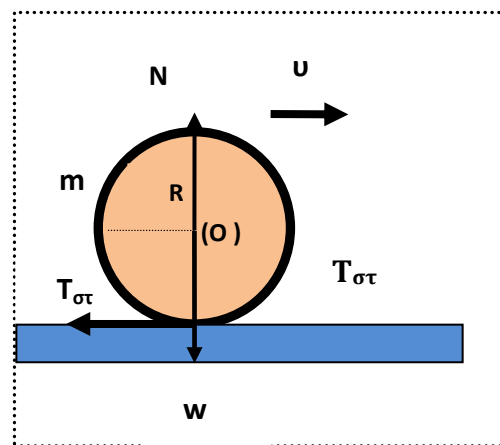
### Τροχός

$$t=1\text{s} \quad \omega = \alpha_{\gamma\omega\nu} t = 10 \cdot 1 = 10 \text{ rad/s}, \quad v_{\text{cm}} = \omega R = 10 \cdot 0,1 = 1 \text{ m/s}$$

Εφόσον δίνεται η πληροφορία ότι ο τροχός κυλιέται χωρίς να ολισθαίνει καταλαβαίνουμε ότι κάθε στιγμή ισχύει η σχέση  $v_{\text{cm}} = \omega R$ . Έτσι θα πρέπει η οι  $v_{\text{cm}}, \omega$  να μειώνονται συγχρόνως είτε να αυξάνονται συγχρόνως είτε τέλος να διατηρούν σταθερές τις τιμές τους.



(σχήμα α)



(σχήμα β)

Όπως όμως φαίνεται στα παραπάνω σχήματα είναι αδύνατον να αυξάνονται ή να μειώνονται συγχρόνως  $v_{\text{cm}}$  και  $\omega$ , καθώς η στατική τριβή και η ροπή της, ως προς το κέντρο μάζας του τροχού, δεν μπορούν να παίξουν συγχρόνως τους ρόλους της επιταχύνουσας δύναμης και της επιταχύνουσας ροπής αντίστοιχα, ούτε συγχρόνως τους ρόλους της επιβραδύνουσας δύναμης και της επιβραδύνουσας ροπής αντίστοιχα.

Επομένως ο τροχός δεν μπορεί να δέχεται δύναμη τριβής, και ελλείψει συνισταμένης μη μηδενικής δύναμης και συνισταμένης μη μηδενικής ροπής θα πραγματοποιεί στο σύνθετη κίνηση, μεταφορική ευθύγραμμη ομαλή με ταχύτητα  $v_{\text{cm}} = 1 \text{ m/s}$  και πομαλή στροφική γύρω από οριζόντιο άξονα διερχόμενο από το κέντρο μάζας του και κάθετο στο επίπεδό του, με σταθερή γωνιακή ταχύτητα  $\omega = \alpha_{\gamma\omega\nu} t = 10 \cdot 1 = 10 \text{ rad/s}$ .