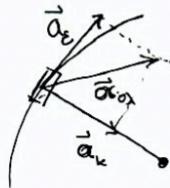


# ΦΥΣ. 111

6<sup>o</sup> ΣΕΤ ΑΣΚΗΣΕΩΝ

Επιστροφή 19.10.2020

1. Ένα αυτοκίνητο ξεκινά από την ηρεμία σε μία στροφή ακτίνας 120m και επιταχύνει με  $1.0 \text{ m/s}^2$ . Ποιά είναι η γωνία που έχει καλύψει το αυτοκίνητο όταν το μέτρο της συνισταμένης επιτάχυνσής του είναι  $2.0 \text{ m/s}^2$ ;



Διάγραμμα με τα δεδομένα της προβλήματος, σε αυτοκίνητο επιταχύνει με συνεχή επιτάχυνση  $1 \text{ m/s}^2$  και επομένως η εφαπτομετική της επιτάχυνσης είναι συνεχής.

Καθώς υπάρχει η εφαπτομετική της ταχύτητας και της ακτίνης της επιτάχυνσης. Νέστε από χρόνο  $t_1$ , το αυτοκίνητο θα έχει διεργάσει γύρια  $\Theta_1 - \Theta_0$  και η άλιμη της επιτάχυνσης θα είναι:  $2 \text{ m/s}^2$ .

Η γραφικής ταχύτητας των αυτοκινήτων μετά από χρόνο  $t_1$  θα είναι:

$$v = v_0 + a_e \cdot t \Rightarrow v = (1 \text{ m/s}^2) t.$$

Την χρονική στιγμή  $t$  η ακτίνης επιτάχυνσης των αυτοκινήτων θα είναι:  $a_k = \frac{v^2}{R} \Rightarrow$

$$\Rightarrow a_k = \frac{a_e^2 t^2}{R} \quad \text{όπου } R \text{ η ακτίνη της κυκλικής γρήγορος}$$

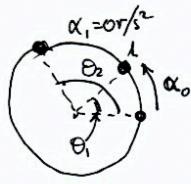
Η ακτίνη επιτάχυνσης των αυτοκινήτων θα είναι:  $a_{\alpha} = \sqrt{a_e^2 + a_k^2} = \sqrt{a_e^2 + \frac{a_e^4 t^4}{R^2}} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \boxed{a_{\alpha} = a_e \sqrt{1 + \frac{a_e^2 t^4}{R^2}}} \Rightarrow \frac{a_{\alpha}^2}{a_e^2} = 1 + \frac{a_e^2 t^4}{R^2} \Rightarrow t^2 = \sqrt{\frac{R^2 \left( \frac{a_{\alpha}^2}{a_e^2} - 1 \right)}{a_e^2}} \Rightarrow \\ \Rightarrow t^2 = \sqrt{\frac{(120)^2 \text{ m}^2 (4-1)}{1^2 \text{ m}^2 / \text{s}^4}} = \sqrt{120^2 \cdot 3 \text{ s}^2} = 120\sqrt{3} \text{ s} \Rightarrow \\ \Rightarrow t = \sqrt{120\sqrt{3}} \text{ s} \Rightarrow t = 54.4 \text{ s}$$

Η γωνίας μετατόπισης θα είναι:  $\Theta_1 - \Theta_0 = \omega t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \Rightarrow \Theta_1 = \frac{1}{2} \left( \frac{a_e}{R} \right) t^2 \Rightarrow$

$$\Rightarrow \Theta_1 = \frac{1}{2} \left( \frac{1 \text{ m/s}^2}{120 \text{ m}} \right) (120\sqrt{3})^2 \Rightarrow \Theta_1 = \frac{1}{2} \sqrt{3} \Rightarrow \Theta_1 = \frac{\sqrt{3}}{2} \text{ rad} \approx 48.6^\circ$$

2. Ένας μαγνητικός δίσκος υπολογιστή έχει διάμετρο 8.0cm και βρίσκεται αρχικά σε ηρεμία. Μια μικρή κουκκίδα είναι σημειωμένη στην περιφέρεια του δίσκου. Ο δίσκος επιταχύνει με  $600\text{rad/s}^2$  για 0.5s και στη συνέχεια περιστρέφεται με σταθερή γωνιακή ταχύτητα για ακόμα 0.5s. Ποιά είναι η ταχύτητα της κουκκίδας τη χρονική στιγμή  $t = 1.0\text{s}$ ; Πόσες περιστροφές έχει κάνει ο δίσκος;



Χρησιμοποιήστε την εθίσηση της γωνιακής ταχύτητας:

$$\omega_1 = \omega_0 + \alpha t = \phi \frac{\text{rad}}{\text{s}} + 600 \left( \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \right) 0.5\text{s} = 300 \text{ rad/s}$$

$$\omega_2 = \omega_1 + \alpha t = 300 \text{ rad/s} + 0 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} (1-0.5)\text{s} = 300 \text{ rad/s}$$

Η ταχύτητα της κουκκίδας Δούσιες:  $v_2 = \omega_2 \cdot r = (0.04\text{m})(300 \text{ rad/s}) = 12 \text{ m/s}$ .

Ο αριθμός των περιστροφών του δίσκου ως χρονικό διαστημα από  $t_1 \rightarrow t_2 = 1\text{sec}$  θα είναι:

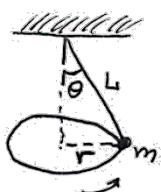
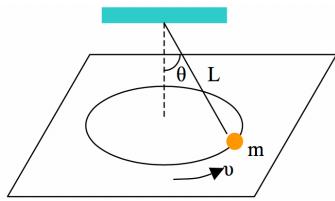
$$\Theta_1 = \Theta_0 + \omega_0 t_1 + \frac{1}{2} \alpha t_1^2 = \frac{1}{2} \alpha t_1^2 = \frac{1}{2} 600 \left( \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \right) \cdot 0.5^2 \Rightarrow \Theta_1 = 75 \text{ rad}$$

$$\Theta_2 = \Theta_1 + \omega_1 (t_2 - t_1) = 75 + 300 \frac{\text{rad}}{\text{s}} \cdot 0.5\text{s} \Rightarrow \Theta_2 = \underline{\underline{225 \text{ rad}}}$$

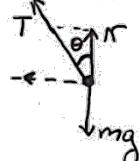
ΑΠΟΦΕΙΩΣΗ Η περιστροφή είναι 225 rad Επομένων σ δίσκος έχει εκείδισες  $\frac{225}{2\pi \text{ rad}} = \frac{17}{2\pi} >$

$$\Rightarrow \text{ο αριθμός περιστροφών: } \frac{225}{2 \cdot 3.14} = \underline{\underline{35.8 \text{ περιστροφές}}}$$

3. Μία μάζα  $m$  εξαρτάται από την άκρη ενός νήματος μήκους  $L$  και διαγράφει κυκλική τροχιά πάνω σε λείο οριζόντιο επίπεδο, όπως στο διπλανό σχήμα. Αν το νήμα σχηματίζει γωνία  $\theta$  με την κατακόρυφο διεύθυνση και η μάζα  $m$  κινείται με ταχύτητα  $v$ , ποιά είναι η αντίδραση του επιπέδου στην μπάλα; Για ποιά ταχύτητα η δύναμη αυτή μηδενίζεται;



Το διάγραμμα εἰκονίδιου σώματος είναι:



$$\Sigma F_x = m\alpha_x \Rightarrow T \sin \theta = m\alpha_x \quad (1)$$

Η καθαρή δύναμη  $\Sigma F_x$  παιγνίζει το ρόλο της κεντροβούλου δύναμης αφού το σώμα κινείται πάνω σε κυκλική τροχιά. Άρα

$$\begin{aligned} \Sigma F_x &= m \frac{v^2}{r} \\ \text{αλλά } r &= L \sin \theta \end{aligned} \quad \Rightarrow \quad \Sigma F_x = m \frac{v^2}{L \sin \theta} = m\alpha_x \quad (1)$$

$$m \frac{v^2}{L \sin \theta} = T \sin \theta \Rightarrow$$

$$\boxed{T = \frac{mv^2}{L \sin^2 \theta}} \quad (A)$$

Η συνισταμένη στη διεύθυνση γ' είναι:

$$\Sigma F_y = m\alpha_y \Rightarrow T \cos \theta + N - mg = 0 \Rightarrow N = mg - T \cos \theta \Rightarrow$$

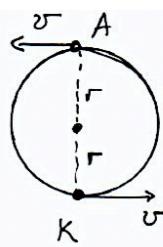
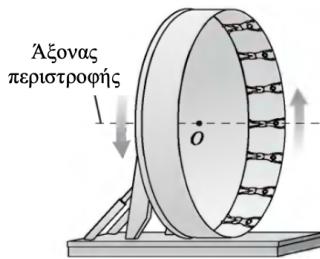
$$\boxed{N = mg - \frac{mv^2}{L \sin^2 \theta} \cos \theta} \quad (B)$$

Όταν  $N = 0 \Rightarrow$

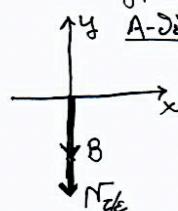
$$mg = \frac{mv^2}{L \sin^2 \theta} \cos \theta \Rightarrow v^2 = \sqrt{\frac{gL \sin^2 \theta}{\cos \theta}} \Rightarrow$$

$$\boxed{v = \sqrt{gL \sin \theta \tan \theta}}$$

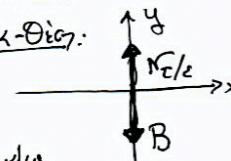
4. Σε ένα λούνα-πάρκ υπάρχει ένα παιχνίδι στο οποίο οι επιβάτες στέκονται σε ένα περιστρεφόμενο δακτυλίδι ακτίνας 8m. Το δακτυλίδι αρχικά περιστρέφεται σε οριζόντιο κύκλο και όταν έχει αποκτήσει αρκετή ταχύτητα τότε γυρνά ώστε να περιστρέφεται σε κατακόρυφο κύκλο όπως στο σχήμα. (a) Υποθέστε ότι το δακτυλίδι περιστρέφεται εκτελώντας 1 περιστροφή κάθε 4.5s και ότι η μάζα του κάθε επιβάτη είναι 55kg. Με τη δύναμη πιέζει το δακτυλίδι τον επιβάτη στα τοιχώματα του δακτυλιδιού όταν ο επιβάτης βρίσκεται στο μέγιστο ύψος του κύκλου; Ποιά είναι η δύναμη αυτή στο κάτω μέρος του κύκλου; (β) Ποιά είναι η μεγαλύτερη περίοδος περιστροφής την οποία μπορεί να έχει το δακτυλίδι ώστε να μη πέσει ο επιβάτης όταν βρίσκεται στο υψηλότερο σημείο της περιστροφής;



(a) Όταν ο επιβάτης είναι στο πάνω βήμα των πενταλόρυθρων ωπέλου το διεγράφημα απελευθερωτήσου γεμίζεται είτε:



$N_{T/E}$  = Η δύναμη από τα τοιχώματα του δακτυλιδιού στον επιβάτη  
Στο χαρτογράφο αυτού, k-θέση:



Εφαρμόζομε την 2<sup>η</sup> νότια των Νέυτον στη θέση A:  $\Sigma F_y = m\alpha_r \Rightarrow B + N_{T/E} = m\omega^2 r$

$$\Rightarrow mg + N_{T/E} = m \frac{v^2}{r} \quad \left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} \Rightarrow mg + N_{T/E} = m \frac{4\pi^2 r}{T^2} \Rightarrow$$

Αλλά η ταχύτητα είναι:  $v = \frac{2\pi r}{T}$   $N_{T/E} = m \left( \frac{4\pi^2 r}{T^2} - g \right) \Rightarrow$

$$\Rightarrow N_{T/E} = (55 \text{ kg}) \left( \frac{4 \cdot (3.14)^2 \cdot (8 \text{ m})}{(4.5 \text{ s})^2} - 9.8 \text{ m/s}^2 \right) \Rightarrow N_{T/E} = 319 \text{ N}$$

Το διακεκλαμμένο πιέζει τον επιβάτη με δύναμη ~320 N σαν υγρής αυτοκίνησης.

(b) Στο κατινερό σημείο της συκλιμής φρούριος έχει:

$$\Sigma F_y = m\alpha_r \Rightarrow N_{T/E} - mg = m\alpha_r = m \frac{v^2}{r} = m \frac{\omega^2 r}{r} = m\omega^2 r = m \frac{4\pi^2 r}{T^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow N_{T/E} = mg + m \frac{4\pi^2 r}{T^2} \Rightarrow N_{T/E} = m \left( g + \frac{4\pi^2 r}{T^2} \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow N_{T/E} = (55 \text{ kg}) \left( 9.8 \text{ m/s}^2 + \frac{4 \cdot (3.14)^2 \cdot (8 \text{ m})}{(4.5 \text{ s})^2} \right) \Rightarrow N_{T/E} = 1397 \text{ N}$$

(g) Για να προσταθεί τος αριθμός των σημείων, οι αριθμοί των σημείων που πρέπει να αποτελέσουν την επιφάνεια της σφραγίδας, πρέπει να είναι μεγαλύτεροι από την περιοχή που αποτελείται από την επιφάνεια της σφραγίδας.

Επομένως η περιοχή που αποτελείται από την επιφάνεια της σφραγίδας πρέπει να είναι μεγαλύτερη από την περιοχή που αποτελείται από την επιφάνεια της σφραγίδας.

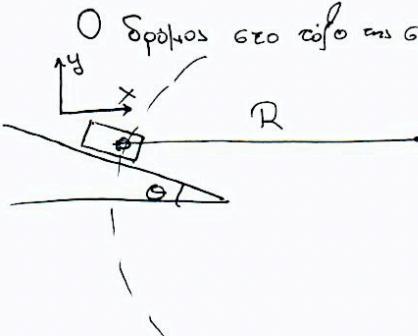
Σημείωση: Είναι σημαντικό να διατηρηθεί η συμμετρία της σφραγίδας για να μην προκαλέσει προβλήματα στην επιφάνεια της σφραγίδας.

Σημείωση: Είναι σημαντικό να διατηρηθεί η συμμετρία της σφραγίδας για να μην προκαλέσει προβλήματα στην επιφάνεια της σφραγίδας.

$$\sum F_y = m\alpha_r \Rightarrow mg = m\alpha_r \Rightarrow \alpha_r = g \Rightarrow \omega^2 r = g \Rightarrow \frac{4\pi^2}{T^2} r = g \Rightarrow$$

$$\Rightarrow T^2 = \frac{4\pi^2}{g} r \Rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{r}{g}} \Rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{8.0m}{9.8m/s^2}} \Rightarrow \boxed{T = 5.7s}$$

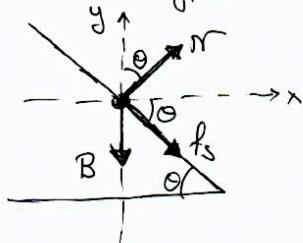
5. Μία στροφή στον αυτοκινητόδρομο έχει ακτίνα 70m και κλίση  $15^\circ$  ως προς την οριζόντια διεύθυνση. Ο συντελεστής στατικής τριβής μεταξύ των ελαστικών των αυτοκινήτου και του οδοστρώματος είναι  $\mu_s = 1.0$ . Ποιά είναι η μέγιστη ταχύτητα με την οποία ένα αυτοκίνητο μάζας 1500kg μπορεί να πάρει την στροφή χωρίς να γλιστρήσει στο οδόστρωμα;



Ο δρόμος στο τόπο της στροφής παρουσιάζει μία θ όπως δείχνει στη σχέδια και το αυτοκίνητο βρίσκεται πάνω σε κυκλική γραμμή αυτής Ρ όσο η αυτία της στροφής.

Χρησιμοποιούμε σύστημα συνεπαγγέλτων όπως στη σχέδια με την x-άξονα παραλληλό στην αυτία της κυκλικής γραμμής και την y-άξονα φράγμα προς την κέντρο του κυκλών.

Το διεγράφημα απεικονίζει τις δύναμεις όπως το αυτοκίνητο δούλεψε:



Η διατήρηση της τριβής,  $f_s$ , είναι σταθερή τριβή και έχει φράγμα προς τη βάση του δρόμου. Η διατήρηση επιφέρει τη σταθερά και αλυσιδωτή στο ωδόστρωμα προς τη πάνω μέρος (εμπρός) της στροφής.

Εφαρμόζουμε το  $2^\circ$  νόμο των Newton στις διαδίκτυες x και y.

$$\sum F_x = m a_x \Rightarrow N_x + f_s^x = m a_x \Rightarrow N \sin \theta + f_s \cos \theta = m a_x = F_{kern}$$

$$\sum F_y = m a_y = 0 \Rightarrow N_y - B - f_s^y = 0 \Rightarrow N \cos \theta - m g - f_s \sin \theta = 0$$

$$\text{Ξέρουμε απότις } \theta \text{ } \rightarrow \text{ τριγωνικής τριβής είναι: } f_s = \mu_s N$$

Αναμενόμενη στη τελευταία στις διεργασίες της  $2^\circ$  νόμου των Newton η Δύναμη:

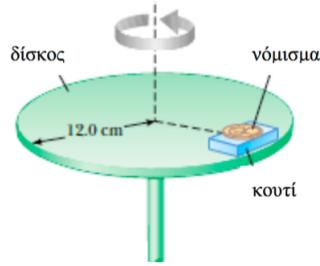
$$\begin{aligned} N \sin \theta + \mu_s N \cos \theta &= m v^2 / R \\ N \cos \theta - \mu_s N \sin \theta &= m g \end{aligned} \quad \left\{ \text{Συμβολίζεται} \right\} \Rightarrow \frac{\sin \theta + \mu_s \cos \theta}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta} = \frac{v^2 / R}{g} \Rightarrow \frac{v^2}{R} = g \frac{\sin \theta + \mu_s \cos \theta}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta}$$

$$v^2 = g R \frac{\sin \theta + \mu_s \cos \theta}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta} \Rightarrow v = \sqrt{g R \frac{\sin \theta + \mu_s \cos \theta}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta}} \Rightarrow v = \sqrt{g R \frac{\tan \theta + \mu_s}{1 - \mu_s \tan \theta}}$$

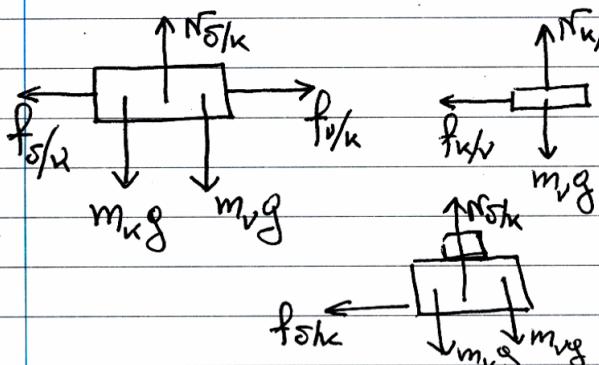
$$v = 34 \text{ m/s.}$$

Προσχέτικη δύναμη  
είναι αναπότομη  
διατήρηση  
τηρούνται από  
αλυσιδωτός

6. Ένα νόμισμα μάζας 3.10gr βρίσκεται πάνω σε σπιρτόκουντο μάζας 20.0gr το οποίο με τη σειρά του βρίσκεται πάνω σε περιστρεφόμενο δίσκο όπως στο σχήμα. Οι συντελεστές στατικής και κινητικής τριβής μεταξύ του σπιρτόκουντο και του δίσκου είναι 0.75 και 0.64 αντίστοιχα, ενώ οι συντελεστές στατικής και κινητικής τριβής μεταξύ του νομίσματος και του σπιρτόκουντο είναι 0.52 και 0.45 αντίστοιχα. Ποιά είναι η μέγιστη συχνότητα περιστροφής που μπορεί να έχει ο δίσκος (σε περιστροφές/λεπτό) ώστε τόσο το νόμισμα όσο και το σπιρτόκουντο να μην γλιστρούν πάνω στο δίσκο;



Κάνουμε τα διαχρονικά απελευθερωτέαν σώματα για το νόμισμα και το σπιρτόκουντο.



$f_{\delta/k}$ : τριβή από το έδαφος  
στο κουτί

$f_{k/v}$ : τριβή από το νόμισμα  
στο κουτί

$f_{\delta/k}$ : τριβή από κουτί στο νόμισμα

Για το σπιρτόκουντο = νόμισμα σίσημα

$$\sum F_y = 0 \Rightarrow N_{\delta/k} = m_k g - m_v g = 0 \Rightarrow N_{\delta/k} = (m_k + m_v)g$$

Για να παρατίνει το σπιρτόκουντο ακίνητο χωρίς να γλιστρά θα πρέπει η τριβή μεταξύ δικού του και του νόμισματος να είναι:

$$f_{\delta/k} \leq \mu_{s1} N_{\delta/k} = \mu_{s1} (m_k + m_v)g$$

Τη στήλης που το σπιρτόκουντο-νόμισμα χλυστρά  $f_{\delta/k} = \mu_{s1} (m_k + m_v)g$

Η διατήν αυτή της βείσης τρίβης που έχει σα ρόλο της νευροφύλλων διατήνει για το σύστημα: Η νευροφύλλων γίνεται βείση για την επίσημη στάση τρίβης:

$$\sum F_r = \frac{m_v v^2}{R} = f_{s1} N_{k/v} \Rightarrow \frac{m_v v^2}{R} = f_{s1} (m_k + m_v) g \Rightarrow$$

$$\Rightarrow (m_k + m_v) v^2 = f_{s1} (m_k + m_v) g R \Rightarrow v = \sqrt{\mu_{s1} g R} \Rightarrow$$

$$v = \sqrt{0.75 \cdot 9.8 \cdot 0.12} \Rightarrow \boxed{v = 0.939 \text{ m/s}}$$

Τια να παρατίνει ακίνητο το νόμιμη πάτωση στο σπρενούτικο της έκπληξη:

$$\sum F_y = 0 \Rightarrow N_{k/v} - m_v g = 0 \Rightarrow N_{k/v} = m_v g$$

$$\sum F_r = m_v \frac{v^2}{R} = f_{s2} N_{k/v} = \mu_{s2} \cdot N_{k/v} \Rightarrow m_v \frac{v^2}{R} = \mu_{s2} m_v g$$

$$\Rightarrow \frac{v^2}{R} = \mu_{s2} g \Rightarrow v^2 = \mu_{s2} g R \Rightarrow v = \sqrt{\mu_{s2} g R} = \sqrt{0.52 \cdot 9.8 \cdot 0.120}$$

$$\Rightarrow \boxed{v = 0.782 \text{ m/s}}$$

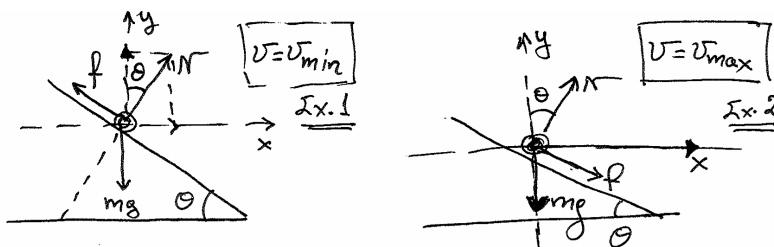
Η ταχύτητα αυτή είναι μικρότερη από τη βείση ταχύτητα που βρίσκεται για το σπρενούτικο. Επομένως το νόμιμη γέλιο της χρήσης είναι από το σπρενούτικο.

Η βείση συχνότητα περιστροφής για το ~~σπρενούτικο~~ νόμιμη νόμιμη γέλιο συστήματος είναι:

$$v = 2\pi R \nu \Rightarrow \nu = \frac{v}{2\pi R} = \frac{0.782}{2\pi \cdot 0.12} \Rightarrow \nu = \frac{1}{2\pi} \frac{0.782}{0.12} \frac{60s}{1min} \Rightarrow$$

$$\boxed{\nu = 62.2 \text{ περιστροφές/λεπτό}}$$

7. Μία στροφή δρόμου έχει ακτίνα  $30m$  και έχει κατασκευαστεί ώστε η κλίση του οδοστρώματος να μπορεί να κρατήσει ένα αυτοκίνητο μάζας  $950kg$  το οποίο κινείται με ταχύτητα μέτρου  $40km/h$  χωρίς αυτό να γλιστρά καθώς κινείται στην στροφή ακόμα και όταν σε συνθήκες παγετώνα το οδόστρωμα γίνεται πολύ λείο και ο συντελεστής στατικής τριβής είναι σχεδόν μηδέν. Βρείτε το εύρος των τιμών του μέτρου της ταχύτητας που μπορεί να έχουν τα αυτοκίνητα τα οποία κινούνται στη στροφή χωρίς να γλιστρούν αν ο συντελεστής στατικής τριβής μεταξύ του δρόμου και των ελαστικών είναι  $0.3$



Όταν το όχημα κινείται με την ελάχιστη ταχύτητα πάνω στη στροφή, η συντελεστής φρίκης  $f$  έχει φορά προς το πάνω βέρος των κεντρικών κώνων και είναι αναρρόφηση στη συνίσταση του βάρους που θέλει να κινήσει το όχημα προς τη βάση των κεντρικών επικίνδυνων. Στην περίπτωση που το όχημα κινείται με την μέγιστη ταχύτητα, η δύναμη της φρίκης  $f$  έχει φορά προς τη βάση των κεντρικών επικίνδυνων, γιατί το όχημα τείνει να γλιστρήσει προς το δραπετικό (πάνω) βέρος των κεντρικών επικίνδυνων.

Εφαρμόζουμε το νότο των Newton στις 2 παραπάνω περιπτώσεις: Αρχικά ήταν το αυτοκίνητο κινείται πάνω στο δρόμο με βιδυλλιό κυρτεσής στροφής τριβής.

$$\begin{aligned} \sum F_x &= N \sin \theta = m \frac{v_{min}^2}{r} \\ \sum F_y &= N \cos \theta - mg = 0 \end{aligned} \quad \left\{ \Rightarrow \tan \theta = \frac{v_{min}^2}{rg} \Rightarrow \theta = \tan^{-1} \left( \frac{v_{min}^2}{rg} \right) \right\}$$

$$\theta = \tan^{-1} \left( \frac{(40 \text{ km/h})^2 (1000 \text{ m/km})^2 (1 \text{ h}/3600)^2}{(30 \text{ m})(9.81 \text{ m/s}^2)} \right) = 22.8^\circ$$

Θεωρούμε τώρα την πρόπτωση πως το αυτοκίνητο κινείται στη στροφή με την ελάχιστη ταχύτητα και υπάρχει φρίκη:

$$\begin{aligned} \sum F_x &= N \sin \theta - f_s \cos \theta = m \frac{v_{min}^2}{r} \\ \sum F_y &= N \cos \theta + f_s \sin \theta - mg = 0 \end{aligned} \quad \left\{ \Rightarrow \begin{array}{l} N \sin \theta - f_s N \cos \theta = m \frac{v_{min}^2}{r} \\ N \cos \theta + f_s N \sin \theta = mg \end{array} \right\} \div$$

Για  $f_s = \mu_s N$

$$\Rightarrow \frac{\sin \theta - \mu_s \cos \theta}{\cos \theta + \mu_s \sin \theta} = \frac{v_{min}^2}{gr}$$

$$\Rightarrow \frac{\cos\theta(\tan\theta - \mu_s)}{\cos\theta(1 + \mu_s \tan\theta)} = \frac{v_{min}^2}{gr} \Rightarrow \frac{1}{v_{min}^2} = \frac{1 - \frac{\tan\theta - \mu_s}{1 + \mu_s \tan\theta}}{gr}$$

Αυτωνωδοστικής εργαλείου Σεδόφερα  $\mu_s = 0.3$  και  $\Theta = 22.8^\circ$  σημείες δε έχουμε;

$$v_{min}^2 = 9.81 \frac{m}{s^2} \cdot 30m \frac{0.42 - 0.3}{1 + 0.42 \cdot 0.3} \Rightarrow v_{min}^2 = 31.36 \frac{m^2}{s^2} \Rightarrow v_{min} = 5.6 \frac{m}{s}$$

Εβετάζομε σύρα την περίπτωση πως το αυτοκίνητο μπορεί να αρράβει με την εργαλείο σημείο της φρίκης ταχύτητας, με εφαρμογή του  $2^\circ$  ρήτρα των Newton σε σχήμα (2)

$$\begin{aligned} \sum F_x &= N \sin\theta + f_s \cos\theta = \frac{mv_{max}^2}{r} \\ \sum F_y &= N \cos\theta - f_s \sin\theta - mg = 0 \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \Rightarrow \\ \Rightarrow \end{array} \right. \begin{aligned} \mu_s N \cos\theta + N \sin\theta &= \frac{mv_{max}^2}{r} \\ \mu_s N \cos\theta - \mu_s N \sin\theta &= mg \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \Rightarrow \\ \Rightarrow \end{array} \right.$$

και  $f_s = \mu_s N$

$$\Rightarrow \frac{\mu_s \cos\theta + \sin\theta}{\cos\theta - \mu_s \sin\theta} = \frac{v_{max}^2}{gr} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{\mu_s + \tan\theta}{1 - \mu_s \tan\theta} = \frac{v_{max}^2}{gr} \Rightarrow v_{max}^2 = gr \frac{\mu_s + \tan\theta}{1 - \mu_s \tan\theta} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v_{max}^2 = 9.81 \frac{m}{s^2} \cdot 30m \frac{0.30 + 0.42}{1 - 0.42 \cdot 0.30} \Rightarrow v_{max} = 15.6 \frac{m}{s}$$

8. Ένα αντικείμενο κινείται σε κυκλική τροχιά ακτίνας  $R$ . Την χρονική στιγμή  $t = 0$ , έχει ταχύτητα  $v_0$ . Από εκείνη τη στιγμή και μετά οι τιμές του μέτρου της κεντρομόλου και της εφαπτομενικής επιτάχυνσης είναι ίσες. (α) Να βρεθεί η ταχύτητα και η απόσταση που διανύει συναρτήσει του χρόνου. (β) Αν βρήκατε την απάντηση στο ερώτημα (α) θα παρατηρήσετε ότι υπάρχει ένας χαρακτηριστικός χρόνος  $t$  στο πρόβλημα αυτό. Ποιος είναι ο χρόνος αυτός και γιατί είναι κατά τη γνώμη σας χαρακτηριστικός;

(α) Η κεντροφοίδως έπιπλανης έιναι:  $\alpha_c = \frac{v^2}{R}$  και η εφαπτομενική

$$\text{έπιπλανης έιναι: } \alpha_{\text{εφ}} = \frac{dv}{dt}$$

Ξέρουμε ότι την χρονική στιγμή  $t=0$  η ταχύτητα είναι  $v_0$  και η εφαπτομενική έπιπλανης έπιπλανης έιναι:  $|\alpha_c| = |\alpha_{\text{εφ}}| \Rightarrow \alpha_c = \frac{dv}{dt} = \frac{v^2}{R} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{dv}{v^2} = \frac{1}{R} dt \Rightarrow \int_{v_0}^v \frac{1}{v^2} dv = \frac{1}{R} \int_0^t dt \Rightarrow \left( -\frac{1}{v} \right) \Big|_{v_0}^v = \frac{1}{R} t \Rightarrow$$

$$\Rightarrow -\frac{1}{v} + \frac{1}{v_0} = \frac{1}{R} t \Rightarrow \boxed{v = \frac{\frac{1}{v_0} - \frac{1}{t}}{\frac{1}{R}}}$$

$$\text{Για να βρούμε το } x: dx = v dt \Rightarrow \int_0^x dx = \int_0^t \frac{dt}{\left( \frac{1}{v_0} - \frac{1}{t} \right)} \Rightarrow$$

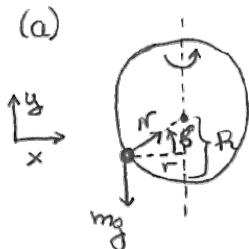
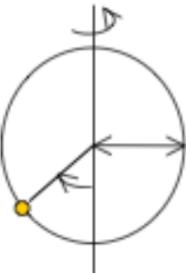
$$\Rightarrow x = -R \ln \left( \frac{1}{v_0} - \frac{1}{t} \right) \Big|_0^t \Rightarrow x = -R \left[ \ln \left( \frac{1}{v_0} - \frac{1}{t} \right) - \ln \left( \frac{1}{v_0} \right) \right] \Rightarrow$$

$$\Rightarrow x = -R \ln \left( \frac{\frac{1}{v_0} - \frac{1}{t}}{\frac{1}{v_0}} \right) \Rightarrow \boxed{x = -R \ln \left( 1 - \frac{v_0 t}{R} \right)}$$

(β) Για τη χρονική στιγμή  $t = \frac{R}{v_0}$ , ο όρος των Ισορίζων γίνεται  $\emptyset$

Για την τελική αυτή στιγμή το  $x$  άστο και η ταχύτητα  $v$  απεριφέρονται και η κίνηση είναι ασύνατη.

9. Μία μικρή χάντρα μπορεί να γλιστρά χωρίς τριβές πάνω σε ένα κυκλικό κατακόρυφο στεφάνι ακτίνας 0.1m. Το στεφάνι περιστρέφεται με σταθερό ρυθμό 3.00 περιστροφών/sec γύρω από την κατακόρυφο διάμετρό του. Βρείτε τη γωνία  $\beta$  στην οποία η χάντρα είναι σε κατακόρυφο ισορροπία (ασφαλώς δέχεται και ακτινική επιτάχυνση προς τον άξονα). (β) Είναι δυνατόν η χάντρα να κινείται στο ίδιο ύψος με αυτό του κέντρου του στεφανιού; (γ) Τι θα συμβεί αν το στεφάνι περιστρέφεται με ρυθμό 1περιστροφή/sec;



Χρησιμοποιούμε τα εισηγματικά συντεταγμένα με αξούς x και y όπως στο σχήμα.

Αναλύουμε την δύναμη της αντίστροφης του στεφανιού Ν στη x και y διεύθυνση :

$$y \Rightarrow N_y - mg = 0 \Rightarrow N \sin \beta = mg \Rightarrow \sin \beta = \frac{mg}{N} \quad (1)$$

$$x \Rightarrow m \alpha_x = N \cos \beta \Rightarrow N = \frac{m \alpha_x}{\cos \beta} \quad (2)$$

Η χάντρα όπως εκτελεί κυκλική κίνηση γύρω από τη διάμετρο του στεφανιού αφού το στεφάνι περιστρέφεται, και επομένως ενεργεί πάνω στης κεντροφοριαίας επιτάχυνσης η οποία είναι στη διεύθυνση x (η ακίνητης κυκλικούς κινήσεων είναι  $r$ ). Η κεντροφοριαίας επιτάχυνσης δίνεται από :  $\alpha_x = \frac{v^2}{r} = \omega^2 r = \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 r \quad (3)$

$$\text{Άλλα } r = R \cos \beta \quad (4)$$

$$\text{Από (3) και (4)} \Rightarrow \alpha_x = \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 R \cos \beta \quad (5)$$

$$\text{Από (2) και (5)} \Rightarrow N = \frac{m \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 R \cos \beta}{\cos \beta} \quad (6) \quad \text{Αντικαθιστάμε στη (1)}$$

$$\left| \begin{array}{l} \sin \beta = \frac{mg}{N} \\ N = \frac{m \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 R \cos \beta}{\cos \beta} \end{array} \right. \Rightarrow \left| \begin{array}{l} \sin \beta = \frac{g \cdot T^2}{(2\pi)^2 R} \\ \sin \beta = \frac{g \cdot (1)^2}{4\pi^2 \cdot 0.1} \end{array} \right. \Rightarrow \sin \beta = 0.276 \Rightarrow \boxed{\beta = 16^\circ}$$

\* Δικαιεωτέον ότι κατά τάξος πίρα σα  $\beta$  τη γωνία της αντίστροφης κίνησης και της φρίστας διεύθυνσης και όχι αυτή που έχει σχεδιάσει στην διαστάση της ακύρωσης. Οι γωνίες είναι αντιπαραγωγικές και όπα η γωνία είναι

$$\boxed{\beta = 74^\circ}$$

(b) Η χάντρα δεν μπορεί να κινηται στο ίδιο ύψος της αυτό του κέντρου του στεφανιού, γιατί τότε το βάρος της μη που βρίσκεται εσύν κατακόρυφο διείδεται. Δεν θα έχει κακιά διάρθρη να το αντισταθμίσει. Αυτό γιατί η αντίδραση του στεφανιού στη χάντρα Ν θα είναι στην περίπτωση αυτή οριζόντια (χωρίς κατακόρυφο συνιστώσα)

(γ) Αν η ωυχνότυχη περιεργοφή<sup>ή</sup> του στεφανιού γινεται  $f = \frac{1}{T} = 1 \text{ rev/sec}$  τότε η εφίσιωση  $\sin\theta = \frac{g T^2}{(2\pi)^2 R}$ . Τα SWEN:  $\sin\theta = \frac{9.8 \cdot 1^2}{4 \cdot \pi^2 \cdot 0.5} = 2.48$

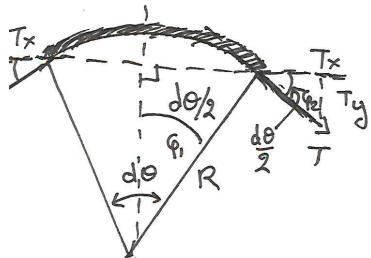
Αρχάρια  $\sin\theta$  δεν μπορεί να είναι μεγαλύτερο από μονάδας και επομένως δεν υπάρχει λύση για το b.

Ο στόχος αυτής είναι να βράβευσε την εφίσιωση ② από το (a) σκέλος της άσκησης, εκεί διαφορείται με  $\cos\theta$ . Επομένως για  $\theta = 90^\circ \Rightarrow \cos\theta = 0$  η οποία είναι πάντοτε λύση της εφίσιωσης. Στην περίπτωση αυτή η χάντρα βρίσκεται στο χαμηλότερο σημείο του στεφανιού σε ρήμα

Εν γένει, η χάντρα βρίσκεται στο χαμηλότερο σημείο του στεφανιού δηλαδή  $\sin\theta = \frac{g T^2}{4\pi^2 R} \geq 1 \Rightarrow T \geq \sqrt{\frac{4\pi^2 R}{g}} \Rightarrow \boxed{T \geq 2\pi/\sqrt{R}}$

Αυτή είναι η περίοδος ενός εκκρεμούς μήκους R.

10. Ένα κυκλικός βρόχος ακτίνας  $R$ , είναι φτιαγμένος από σχοινί γραμμικής πυκνότητας  $\lambda$  ( $kg/m$ ) και βρίσκεται πάνω στη λεία επιφάνεια ενός τραπεζιού. Το σχοινί περιστρέφεται ως προς το κέντρο του με όλα τα σημεία της περιφέρειας να κινούνται με σταθερή ταχύτητα  $v$ . Να βρείτε την τάση στο σχοινί. Υπόδειξη: Θεωρήστε τη συνισταμένη δύναμη σε ένα μικρό τμήμα του σχοινιού που αντιστοιχεί σε μια στοιχειώδη γωνία  $d\theta$ . Θα σας φανεί επίσης χρήσιμο να κάνετε την προσέγγιση  $\sin x \approx x$  για μικρές τιμές (σε ακτίνια) της γωνίας  $x$ .



Οι δυνάμεις που εφεύρουνται είναι μετρήσιμες στο σχοινί που αντιστοιχεί σε γωνία  $d\theta$ . Είναι οι δύο τάσεις στα άκρα τους, σύμως φαίνεται σε διατάξεις σχήμα.

Η γωνία που εκφραστίζεται με την ορίστρια διεύθυνση που έχει η χορδή του τόξου που εγκινεβεί στο σχοινί, είναι  $d\theta/2$  (οι πλευρές είναι μικρές λεπτές ταύτισης γωνίες  $\varphi_1$  και  $\varphi_2$ ).

Έτσι  $T$  η τάση στο σχοινί. Επομένως για το τμήμα του σχοινιού που φαίνεται στο σχήμα, η τάση  $\bar{T}$  έχει  $2T_y = 2T \sin \varphi_2 = 2T \sin(\frac{d\theta}{2})$ . (1)

Οι ορίστριες συστάσεις είναι όσεις και ανιδέτες.

Η ανισοτείνη δίνεται στην γ.δ.ειδωνή, όπου φορεί ακριβείς (χωρίς  $d\theta$ ) και προς το κέντρο του βρόχου.

Θεωρώντας το ανιπνυγτές Taylor για το  $\sin \theta = \theta - \frac{1}{3!} \theta^3 + \frac{1}{5!} \theta^5$  - για  $\theta \approx 0$  και πραγματικό ποσό των  $1^\circ$  ή όπως θα έχουμε  $\sin \theta \approx \theta$  οπότε στην περιπτώση αυτή:

$$\text{η (1) γίνεται: } 2F_y = 2T \sin\left(\frac{d\theta}{2}\right) \Rightarrow 2F_y \approx 2T \frac{d\theta}{2} \Rightarrow [2F_y \approx T d\theta] \quad (2)$$

Η δίνεται αυτή προκαλεί στην κεντροβόλη επιστροφή για το στοιχειώδες σήμερα του σχοινιού. Το σχοινί έχει μήκος  $Rd\theta$  και επομένως η μάζα του είναι  $m_s = \lambda R d\theta$

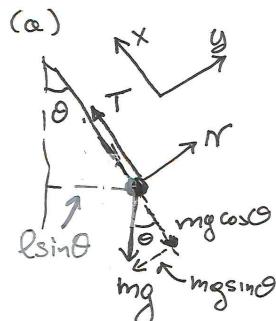
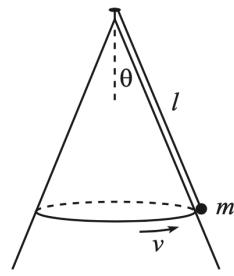
Επομένως ανά τον  $2^\circ$  νότιο του Νεύτων, σαν ανιστριακή διεύθυνση θα ικούστε:

$$F = \frac{mv^2}{R} \stackrel{(2)}{\Rightarrow} T d\theta = \frac{2\lambda d\theta v^2}{R} \Rightarrow [T = 2v^2]$$

Παρεγγράφεται ότι η τάση είναι ανεξάρτητη της ακτίνας του βρόχου. Αυτό αφοίνει ότι αν είχετε ένα σχοινί ωριμού όγκους (η τοπική κατεύθυνση διαφέρει) και το σχοινί περιστρέφεται ως προς τα εσωτέρα του (δηλαδή δεν μπορεί να ξεκινήσει ότι περιστρέφεται, διότι σερπίνη σεχύνεται, τότε η τάση θα ήταν πολύτελη  $\lambda v^2$ ).

Το γεωμέτριο αυτό εφεύρεται στα μήκη της χορδής. Αυτή είναι η τάση στην χορδή αν το κύριο διαδίδεται με ταχύτητα  $v$ .

11. Μία μάζα είναι στερεωμένη στην άκρη ενός νήματος αμελητέας μάζας και μήκους  $l$ . Η άλλη άκρη του νήματος είναι στερεωμένη στην κορυφή ενός λείου κώνου, όπως φαίνεται στο διπλανό σχήμα. Η γωνία της κορυφής του κώνου είναι  $2\theta$ . Η μάζα περιστρέφεται με σταθερή ταχύτητα  $v$  στην επιφάνεια του κώνου διαγράφοντας οριζόντιο κύκλο. Να βρείτε (α) την τάση του νήματος, (β) την κάθετη δύναμη από τον κώνο, (γ) την μέγιστη ταχύτητα που μπορεί να έχει η μάζα ώστε να παραμείνει σε επαφή με την επιφάνεια του κώνου.



Το διαχρονικά ελεύθερου σύμπλεγμα είναι δίνετο σχήμα  
Διαλέγομε άξονες παράλληλα προς την κατεύθυνση επιφάνειας και κάθετα σε αυτούς.

Η συντατική των διάβροχων δικτυωγρεί στην κανονικότερη διατάξη για την στροφοροθή του σύμπλεγμα. Η κανονικώς διατάξη έχει αντινηστροφή διείδωση και διαφέρει προς την επιφέρουσα την οριζόντια διείδωση.

Επομένως, θα πρέπει να υπάρχουν συστάσεις της διατάξης  $x \perp y$ -διείδωσης που δίνουν ως συντατική την κανονικότερη διατάξη.

$$\begin{aligned} a_x &= a_k \\ a_y &= a_k \cos \theta \\ a_z &= a_k \sin \theta \end{aligned}$$

Η αντίστροφη της κυκλικής ροής είναι  $\ell \cdot \sin \theta$  και η κανονική επιτάχυνσης θα είναι:  $a_k = \frac{v^2}{r} = \frac{v^2}{\ell \sin \theta}$ .

Έφαρκτός ήταν τον  $2^{\text{o}}$  νότο των Newton στη  $x \perp y$ -διείδωση!

$$\begin{aligned} x\text{-διείδωση: } \sum F_x &= T - mg \cos \theta = m a_x = m a_k \sin \theta = m \frac{v^2}{\ell \sin \theta} \sin \theta \Rightarrow \\ \Rightarrow \sum F_x &= T - mg \cos \theta = m \frac{v^2}{\ell} \Rightarrow \boxed{T = mg \cos \theta + m \frac{v^2}{\ell}} \quad (1) \end{aligned}$$

Αν η γωνία  $\theta \rightarrow 0$  τότε  $T \rightarrow mg + m \frac{v^2}{\ell}$ , επομένως για να υπάρχει επαφή της του κώνου,  $v \rightarrow 0$  οπότε  $T \rightarrow mg$ . Αν  $\theta \rightarrow \frac{\pi}{2}$  τότε  $T \rightarrow m \frac{v^2}{\ell}$ , η μάζα κινείται σε κυκλική ροή σε οριζόντια επιφάνεια.

(b) Η συντατική διατάξη στη  $y$ -διείδωση δίνει:  $\sum F_y = N - mg \sin \theta = m a_y \Rightarrow$

$$\Rightarrow \sum F_y = N - mg \sin \theta = m a_k \cos \theta = m \frac{v^2}{\ell \sin \theta} \cos \theta \Rightarrow \boxed{N = mg \sin \theta + m \frac{v^2}{\ell \tan \theta}} \quad (2)$$

Αν  $\theta \rightarrow 0$  τότε  $N \rightarrow 0 - \frac{mv^2}{\ell \tan \theta}$ . Θα πρέπει επομένως η  $v \rightarrow 0$  οπότε  $N \rightarrow 0$ .

Για  $\theta \rightarrow \frac{\pi}{2}$  τότε  $N = mg$  που είναι αναμενόμενο για σύμπλεγμα που εκτελεί κυκλική ροή σε οριζόντια επιφάνεια.

(g) Η μέγιστη παροχή είναι ότι τον κύριο, διό παραδίδεται  $N \geq 0$ .

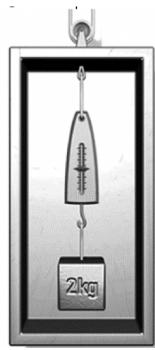
Από την (2) έχουμε ότι  $\gamma g \sin \theta - \gamma \frac{v^2}{\ell \tan \theta} \geq 0 \Rightarrow v \leq \sqrt{g \sin \theta \tan \theta}$

Αυτή είναι η μέγιστη ταχύτης  $v_{max} = \sqrt{g \sin \theta \tan \theta}$  που μπορεί να έχει η μέγιστη παροχή που δε σημαίνει πως την κάποιαν θέση θα έχει αύξηση της ταχύτητας.

Αν αφαιρούσαμε τον κύριο, η μέγιστη παροχή θα είναι η μέγιστη παροχή για οριζόντια τροχιά.

Αν  $\theta \rightarrow 0$  τότε  $v_{max} \rightarrow 0$  και αν  $\theta \rightarrow \frac{\pi}{2}$  τότε  $v_{max} \rightarrow \infty$ , δηλαδή οι δύο περιπτώσεις είναι πολύχριστες.

12. Ένα κιβώτιο μάζας 2kg κρέμεται από μία ζυγαριά ελατηρίου η οποία με τη σειρά της κρέμεται από την οροφή ενός ανελκυστήρα όπως στο διπλανό σχήμα. Ποιά είναι η ένδειξη της ζυγαριάς όταν (α) ο ανελκυστήρας κινείται προς τα πάνω με σταθερή ταχύτητα 30m/s; (β) ο ανελκυστήρας κινείται προς τα κάτω με σταθερή ταχύτητα 30m/s; (γ) ο ανελκυστήρας κινείται προς τα πάνω με ταχύτητα 20m/s και κερδίζει ταχύτητα με ρυθμό  $10\text{m/s}^2$ ; (δ) Κατά το χρονικό διάστημα από  $t = 0$  έως  $t = 2\text{s}$  ο ανελκυστήρας ανεβαίνει με ταχύτητα  $10\text{m/s}$ . Η ταχύτητά του κατόπιν ελαττώνεται ομοιόμορφα στο μηδέν τα επόμενα δύο (2) δευτερόλεπτα, έτσι ώστε έρχεται σε ηρεμία την χρονική στιγμή  $t = 4\text{s}$ . Περιγράψτε την ένδειξη της ζυγαριάς κατά το χρονικό διάστημα  $0 < t < 4\text{s}$ .



(α) Όταν ο ανελκυστήρας κινείται με σταθερή ταχύτητα γνωστόν με διάστημα είναι βασικό να ληφθεί η σχέση:

$$\sum F_y = 0 \Rightarrow T - mg = 0 \Rightarrow T = mg \Rightarrow T = (2\text{kg})(9.8\text{m/s}^2) = \underline{\underline{19.6\text{N}}}$$

(β) Το ίδιο θα τοχισεί όταν αυτό προσχρέινεται όταν ο ανελκυστήρας κινείται προς τα κάτω με σταθερή ταχύτητα:  $T = mg = (2\text{kg})(9.8\text{m/s}^2) \Rightarrow T = \underline{\underline{19.6\text{N}}}$

(γ) Από την εφαρμογή των δύο νότων των Newton, θα έχουμε:

$$\sum F_y = ma = T - mg \Rightarrow T = ma + mg = m(a+g) \quad (1)$$

Επειδή ο ανελκυστήρας ανεβαίνει και η ταχύτητας του αυξάνεται έχομε  $a_y = 3\text{m/s}^2$

$$\text{Από την (1) θα έχουμε: } T = (2\text{kg}) \left( 9.8\frac{\text{m}}{\text{s}^2} + 3\frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right) \Rightarrow T = \underline{\underline{38.6\text{N}}}$$

(δ) Για το χρονικό διάστημα  $0 < t < 2\text{s}$   $a_y = 0$   $\Rightarrow T = \underline{\underline{19.6\text{N}}}$

$$\text{Για το διάστημα αυτό } \bar{a} = \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{0 - 10\text{m/s}}{2\text{s}} \Rightarrow \bar{a} = \underline{\underline{-5.0\text{m/s}^2}}$$

$$\text{Επομένως αναπλοκώντας την (1) θα έχουμε: } T = m(-5.0\frac{\text{m}}{\text{s}^2} + 9.8\frac{\text{m}}{\text{s}^2}) \Rightarrow \\ \Rightarrow T = \underline{\underline{9.6\text{N}}}$$

13. Ένα άτομο στέκεται σε ζυγαριά μέσα σε έναν ανελκυστήρα που ανεβαίνει με επιτάχυνση  $\alpha$  προς τα πάνω. Η ένδειξη της ζυγαριάς είναι  $960N$ . Όταν κρατά ένα κιβώτιο μάζας  $20kg$ , η ένδειξη της ζυγαριάς είναι  $1200N$ . Να βρείτε τη μάζα του ατόμου, το βάρος του και την επιτάχυνση  $\alpha$ .

Σύγκριψη με τον  $2^o$  νότο των Newton's ιδεών: όταν  $T = \text{ένδειξη σε συγκατ}$



$$\sum F = ma = T - mg \Rightarrow T = m(\alpha + g) \quad (1)$$

Όταν μαζεύει κιβώτιο θα ισχύει  $\sum F' = m'a = T' - mg' \Rightarrow$   
 $\Rightarrow (m + m_k)a = T' - (m + m_k)g \Rightarrow T' = (m + m_k)(\alpha + g) \quad (2)$

Επομένως ανά την  $(1) \& (2)$  ισχύει:  $T' - T = (m + m_k)(\alpha + g) - m(\alpha + g) \Rightarrow$   
 $\Rightarrow \Delta T = m_k(\alpha + g) \Rightarrow \alpha = \frac{\Delta T - m_k g}{m_k} = \frac{(1200N - 960N) - 20kg \cdot 9.8 \frac{m}{s^2}}{20kg}$   
 $\Rightarrow \alpha = \frac{240N - 20kg \cdot 9.8 \frac{m}{s^2}}{20kg} \Rightarrow \boxed{\alpha = 2.2 \frac{m}{s^2}}$

Η δύναμη των ωδών θα είναι επομένως ανά την  $(1) \Rightarrow 960N = m_a(2.2 \frac{m}{s^2} + 9.8 \frac{m}{s^2})$   
 $\Rightarrow m_a = \frac{960N}{12 \frac{m}{s^2}} \Rightarrow \boxed{m_a = 80kg}$  και το βάρος του θα είναι  
 $B_a = 80kg \cdot 9.8 \frac{m}{s^2} = \underline{\underline{784N}}$

14. Ένα αλεξίπτωτο δημιουργεί αρκετή αντίσταση αέρα ώστε να κρατά την ταχύτητα πτώσης ενός αλεξίπτωτιστή μάζας 80kg σε σταθερή τιμή ίση με 6m/s. Υποθέστε ότι η δύναμη της αντίστασης του αέρα δίνεται από τη σχέση  $F = bv^2$  όπου  $v$  η ταχύτητα του αλεξίπτωτιστή.

(α) Να υπολογισθεί η σταθερά  $b$  για την περίπτωση αυτή. (β) Ένας αλεξίπτωτιστής κάνει ελεύθερη πτώση έως ότου η ταχύτητά του γίνει 60m/s οπότε ανοίγει και το αλεξίπτωτό του. Αν το αλεξίπτωτο ανοίξει αμέσως, να υπολογίσετε την αρχική δύναμη προς τα πάνω που ασκεί το αλεξίπτωτο στον αλεξίπτωτιστή που κινείται με ταχύτητα 60m/s. Εξηγήστε γιατί είναι σημαντικό το αλεξίπτωτο να ανοίξει σε μερικά δευτερόλεπτα.

(α) Εφόσον το αλεξίπτωτο ήχε προσδόκιμη σταθερή οριακή ταχύτητα. Ενοπίους:  $\sum F_y = 0 \Rightarrow mg = F_d \Rightarrow mg = b v^2 \Rightarrow$

$$b = \frac{mg}{v^2} = \frac{80 \text{ kg} \cdot 9.8 \text{ m/s}^2}{36 \text{ m}^2/\text{s}^2} \Rightarrow b = 21.78 \frac{\text{kg s}^2}{\text{m}}$$

(β) Εφόσον ο αλεξίπτωτος κινείται με ταχύτητα  $v = 60 \text{ m/s}$  η δύναμη που ανατίθεται πάνω του ταύτιστα με την αριθμητική της ταχύτητα για να μην ανατίθεται στην αλεξίπτωτο πάνω του ταύτιστα με την αριθμητική της ταχύτητα.

$$F_d = b_0 v^2 = 21.78 \frac{\text{kg}}{\text{m}} \cdot 60 \frac{\text{m}}{\text{s}} \Rightarrow F_d = 78.408 \text{ N}$$

$$\text{Η δύναμη αυτή είναι } F_d/mg = \frac{78.408 \text{ N}}{80 \cdot 9.8 \text{ N}} = \frac{100}{\text{φορές βεργίδας των βέραρων στην αλεξίπτωτο}}$$

Ενοπίους η επιτελέσθωση που απαιτείται πάνω του είναι προίνοις  $100 \text{ g}$  που θα πάρει πάνω βεργίδη με ώστε να ασπάζει σταθερά τη βεργίδα χωρίς διαστάση ώστε να συντίθεται την απαραίτητη σταθεραιότητα.

15. Ρίχνετε μια μπάλα κατακόρυφα προς τα πάνω. Η αντίσταση του αέρα είναι ανάλογη του τετραγώνου της ταχύτητας,  $v^2$ . Ποια είναι η τιμή της γ-συνιστώσας της επιτάχυνσης της μπάλας όταν η ταχύτητά της είναι η μισή της οριακής της ταχύτητας (α) καθώς η μπάλα ανεβαίνει προς τα πάνω και (β) όταν η μπάλα κατεβαίνει προς τα κάτω. Υπόδειξη: Θα πρέπει να εκφράσετε το αποτέλεσμά σας συναρτήσει της επιτάχυνσης της βαρύτητας.

Εφόσον η αυτοίστημα των φέρα είναι ανάλογη των σερπετίνων των ποχιών.

$$F_x = -Dv^2, \quad \text{θερμή στην περίπτωση αυτή η οριακή περίπτωση} \quad \text{διέταση}$$

αντί την σχέση

$$v_{op} = \sqrt{\frac{mg}{D}} \Rightarrow v = \frac{v_{op}}{2} \Rightarrow \left[ \begin{array}{l} v^2 = \frac{v_{op}^2}{4} = \frac{mg}{4D} \end{array} \right] \quad (1)$$

(a) Draw a particle acceleration map to show the effect of scattering now a greater number of events.

Της Ενεργειακής Μέθοδου:

$$F_y = -F_a - mg = -ma \Rightarrow -D \cdot \frac{mg}{4D} - mg = -ma \Rightarrow$$


$$\Rightarrow + \frac{g}{4} f g = f a \Rightarrow \left[ a = \frac{5}{4} g \right] \text{ Στη μέρη της ενεργειακής Ενέργειας } \frac{5}{4} g \text{ τη φορά περισσότερο κατέως.}$$

(b)  'Orau n funkcje ucebaives apie ce kaias?

$$\sum F_y = F_e - mg = ma \Rightarrow \frac{mg}{4D} - \gamma hg = \gamma h a \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{g}{4} - g = a \Rightarrow a = -\frac{3g}{4}$$

To priepono tais emtisoxwv s' einai  
 $\frac{3g}{4}$  te dora rpos to kato.