



FISICA

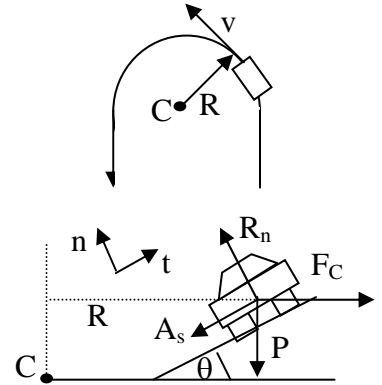
A.A. 2007-2008

Ingegneria Gestionale

Soluzioni della 6° prova

1. Nel sistema di riferimento non inerziale solidale al guidatore, la macchina è soggetta a 4 forze: la forza peso $P=mg$ diretta lungo la verticale, la reazione normale R_n lungo la normale n , la forza centrifuga $F_c=mv^2/R$ lungo la radiale, la forza di attrito statico A_s lungo l'asse tangenziale t . Nel sistema solidale al guidatore l'auto è ferma e le 4 forze si equilibrano $\vec{P} + \vec{F}_c + \vec{R}_n + \vec{A}_s = 0$. Proiettando l'equazione lungo gli assi n, t otteniamo: imponendo l'equilibrio lungo n si ottiene il valore di $R_n = P \cos \theta + F_c \sin \theta$, mentre lungo t si ottiene l'attrito richiesto $A_s = F_c \cos \theta - P \sin \theta$. A posteriori imponiamo che l'attrito richiesto sia inferiore a quello massimo $A_s \leq A_{\max} = \mu_s R_n$ da cui

$$\mu_s \geq A_s / R_n = (F_c \cos \theta - P \sin \theta) / (F_c \sin \theta + P \cos \theta) = (v^2/R - gtg\theta) / (v^2tg\theta/R + g)$$
 ossia $\mu_s \geq 0.8$
 valore molto elevato! Se la curva fosse stata inclinata di 30° il valore sarebbe stato $\mu_s \geq 0.336$



2. Nel sistema di riferimento non inerziale solidale al treno, il pendolo è soggetto a 3 forze: la forza peso $P=mg$ diretta lungo la verticale, la tensione del filo T lungo la normale n , la forza centrifuga $F_c=mv^2/R$ lungo l'orizzontale. Queste forze si equilibrano $\vec{P} + \vec{F}_c + \vec{T} = 0$ per un determinato angolo θ_{eq} . Il valore di θ_{eq} si ricava proiettando le forze lungo l'asse tangenziale t ($F_c \cos \theta - P \sin \theta = ma_t$) ed imponendo per la statica $a_t=0$ da cui $tg\theta_{eq} = F_c/P = v^2/gR$. Nel caso dinamico invece $a_t = l \cdot d^2\theta/dt^2$ e l'equazione per la dinamica può scriversi come segue

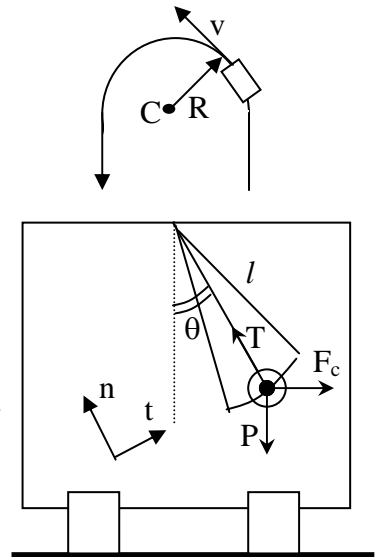
$$P \left(\frac{F_c}{P} \cos \theta - \sin \theta \right) = P \left(\frac{\sin \theta_{eq} \cos \theta - \sin \theta}{\cos \theta_{eq}} \right) = -\frac{mg}{\cos \theta_{eq}} \sin(\theta - \theta_{eq}) = ml d^2\theta/dt^2$$

Introducendo l'angolo differenza $\tilde{\theta} = \theta - \theta_{eq}$, per cui $d^2\tilde{\theta}/dt^2 = d^2\theta/dt^2$, possiamo ritrovare l'equazione differenziale del pendolo in $\tilde{\theta}$ che per piccole

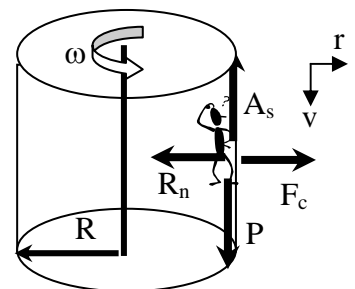
oscillazioni $\sin \tilde{\theta} \cong \tilde{\theta}$, si riscrive $d^2\tilde{\theta}/dt^2 + \left(\frac{g}{l \cos \theta_{eq}} \right) \tilde{\theta}$, che dà luogo ad oscillazioni con periodo

$$\tilde{T} = 2\pi \sqrt{l \cos \theta_{eq} / g} = T_o \sqrt{\cos \theta_{eq}} = T_o / \sqrt[4]{1 + tg^2 \theta_{eq}}$$
 dove sono dati $T_o = 1s$ e $\tilde{T} = 0.992s$ ossia i periodi rispettivamente senza e con forza centrifuga. Invertendo l'ultima relazione si ottiene $tg \theta_{eq} = \sqrt{(T/\tilde{T})^4 - 1}$ da cui si ottiene il valore del raggio di curvatura

$$R = v^2 / (g \cdot tg \theta_{eq}) = v^2 / \left(g \cdot \sqrt{(T/\tilde{T})^4 - 1} \right) = 724 \text{ m.}$$



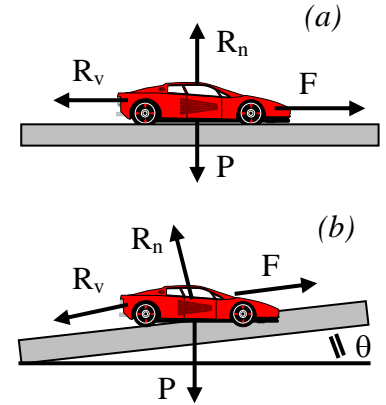
3. Quando il dispositivo Rotor è posto in rotazione a velocità angolare ω , il sistema solidale all'uomo appoggiato alla parete è non inerziale. Le forze che agiscono sull'uomo sono le seguenti: lungo l'asse radiale r la forza centrifuga $F_c=m\omega^2R$ che tende a schiacciare l'uomo sulla parete e la reazione della parete R_n a controbilanciare; lungo la verticale v la forza peso



P diretta verso il basso, l'attrito statico A_s fornito dalla parete a contrastare il peso e la reazione del pavimento che però viene tolta dopo breve tempo. L'uomo si trova in equilibrio se $\hat{n} \begin{cases} F_c - R_n = 0 \\ P - A_s = 0 \end{cases}$

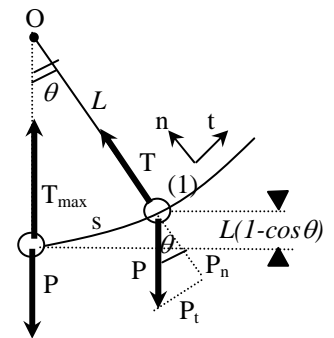
da cui si ricava il valore $R_n = F_c = m\omega^2 R$. Dalla seconda si ricava invece l'attrito richiesto per impedire il moto $A_s = P = mg$ che deve essere inferiore o al limite uguale a quello massimo consentito $A_s = P = mg \leq A_{\max} = \mu_s R_n = \mu_s m\omega^2 R$. Da questa disequazione si ricava facilmente $\omega \geq \sqrt{g/\mu_s R} = 2.47 \text{ rad/s}$.

4. Nel caso (a) del moto in piano la forza motrice sviluppa una potenza $W = Fv$. Il valore della forza motrice è quindi $F = W/v$. Ad essa si oppone una forza resistente $R_v = b v$. A regime, quando la velocità tende ad assumere un valore costante, queste due forze diventano uguali e contrarie da cui si ricava il valore della velocità limite $v = \sqrt{W/b} = 35.4 \text{ m/s}$ (si noti come peso e reazione normale non intervengano nel problema). Quando invece l'auto si muove sul piano inclinato (b), sull'asse del moto oltre alla forza motrice



$F = W/v$ ed alla forza resistente $R_v = b v$, interviene anche la componente tangenziale della forza peso $Mg \sin\theta$ che ne ostacola il moto. A regime le tre forze si equilibrano per cui $W/v = bv + Mg \sin\theta$. Si trova così una equazione di secondo grado $v^2 + (Mg \sin\theta / b)v - W/b = 0$ che ha una sola soluzione accettabile $v = \sqrt{W/b + (Mg \sin\theta / 2b)^2} - (Mg \sin\theta / 2b)$. Sostituendo il valore di $\theta = \arctan(0.1) = 5^\circ 43'$ si ottiene il valore ridotto di velocità $v = 22.14 \text{ m/s}$.

5. La massa appesa al filo subisce due forze: la sua forza peso $P = mg$ lungo la verticale, e la tensione T diretta lungo il filo. Applicando il II principio alla massa nella generica posizione (1), dopo la consueta scomposizione secondo gli assi n, t si ottiene il sistema $\hat{n} \begin{cases} T - P_n = ma_n \\ -P_t = ma_t \end{cases}$ dove $P_n = mg \cos\theta$, $P_t = mg \sin\theta$,



l'accelerazione tangenziale vale $a_t = d^2 s / dt^2$, quella normale vale $a_n = v^2 / L$. La tensione del filo si ricava dalla prima equazione da cui

$T(\theta) = mg \cos\theta + mv^2 / L$. Il valore della velocità si ottiene con considerazioni di tipo energetico:

Nel punto (1) il pendolo si trova ad una quota $h = L(1 - \cos\theta)$ rispetto al livello di riferimento. Conseguentemente l'energia potenziale vale $U_1 = mgL(1 - \cos\theta)$, in quel punto il pendolo ha anche energia cinetica $T_1 = mv^2 / 2$. L'energia meccanica del pendolo è quindi $E_{m1} = mgL(1 - \cos\theta) + mv^2 / 2$

Tale energia rimane costante durante tutta l'oscillazione e può essere determinata nel punto di massima oscillazione θ_{\max} quando il pendolo si ferma per invertire il suo moto $E_m = mgL(1 - \cos\theta_{\max})$. Eguagliando

i termini si trova la velocità nel punto generico (1) $v(\theta) = \sqrt{2gL(\cos\theta - \cos\theta_{\max})}$ e da questa la tensione del filo $T(\theta) = mg(3\cos\theta - 2\cos\theta_{\max})$. La tensione minima si otterrà quando il pendolo si ferma $T(\theta_{\max}) = 3.35 \text{ N}$, mentre la tensione massima si otterrà quando il pendolo passa per la verticale $T(0) = 22.7 \text{ N}$.

Un filo più sottile potrebbe spezzarsi prima. Imponendo $T(\theta) = mg(3\cos\theta - 2\cos\theta_{\max}) = T_{\text{rottura}}$ si ottiene $\theta_{\text{rot}} = \arccos((T_{\text{rot}} / 3mg + 2\cos\theta_{\max}) / 3) = 24^\circ 44'$ mentre $v(\theta_{\text{rot}}) = 1.82 \text{ m/s}$.