

## Esercitazione del 9/4/2018

### Dinamica

#### Esercizio 1

Un'auto percorre una curva su una traiettoria circolare di raggio  $r = 100\text{ m}$ .

- a) Se l'attrito radente tra asfalto e pneumatici vale  $\mu_s = 0.3$  determinare la massima velocità con la quale può essere percorsa la curva senza slittare.
- b) Se la curva è inclinata rispetto all'orizzontale di un angolo  $\theta = \pi/6$ , determinare la massima velocità con la quale può essere percorsa la curva senza slittare nell'ipotesi di attrito trascurabile.
- c) Come cambia l'impostazione del problema nel caso in cui l'attrito tra pneumatici e asfalto non sia più trascurabile?

#### Soluzione

a) Le forze applicate all'auto sono: la forza peso, diretta lungo la verticale verso il basso; la reazione normale, diretta lungo la verticale verso l'alto; la forza di attrito, diretta verso il centro della traiettoria. Usando coordinate intrinseche nel piano, la seconda legge di Newton si scompone nelle componenti tangenziale e normale

$$\begin{aligned}F_t &= m a_t \\F_c &= m a_c = m \frac{v_t^2}{r}\end{aligned}$$

La prima equazione descrive la dinamica lungo la tangente alla traiettoria.

Assumendo  $v_t = \text{costante} \Rightarrow a_t = 0 \Rightarrow F_t = 0$ .

La seconda equazione descrive le condizioni sulla stabilità della traiettoria. In questo caso, la forza centripeta si identifica con la forza di attrito statico tra pneumatici e asfalto, diretta verso il centro della curva. Pertanto

$$F_c \equiv F_a \leq \mu_s |\vec{N}| \equiv \mu_s m g$$

ovvero

$$\mu_s m g \geq m \frac{v_t^2}{r} \Rightarrow v_t \leq \sqrt{\mu_s g r} = 17.14\text{ m/s}$$

b) Le forze applicate all'auto sono: la forza peso, diretta lungo la verticale verso il basso; la reazione normale, perpendicolare alla superficie inclinata e diretta verso l'alto. Assumendo un sistema di riferimento con il versore  $\hat{i}$  parallelo alla superficie inclinata (come nel caso di un piano inclinato) possiamo scomporre la forza peso nei due componenti parallelo e ortogonale al piano stradale

$$\begin{aligned}P_{\parallel} &= m g \sin \theta \\P_{\perp} &= m g \cos \theta\end{aligned}$$

Stessa scomposizione si applica alla forza centripeta, orizzontale e diretta verso il centro della curva

$$\begin{aligned}F_{c\parallel} &= m \frac{v^2}{r} \cos \theta \\F_{c\perp} &= m \frac{v^2}{r} \sin \theta\end{aligned}$$

Identificando la componente parallela al piano stradale della forza peso  $P_{\parallel}$  con l'omologa della forza centripeta  $F_{c\parallel}$  si ottiene

$$m \frac{v^2}{r} \cos \theta = m g \sin \theta \Rightarrow v_t = \sqrt{g r \tan \theta} = 23.78\text{ m/s}$$

c) Le forze applicate all'auto sono: la forza peso, diretta lungo la verticale verso il basso; la reazione normale, perpendicolare alla superficie inclinata e diretta verso l'alto; la forza di attrito, diretta lungo la superficie inclinata del piano stradale, il cui verso non può essere fissato a priori poichè dipende dalla velocità dell'auto. Assumendo come in precedenza un sistema di riferimento con il versore  $\hat{i}$  parallelo alla superficie inclinata, scomponiamo la forza peso nei due componenti parallelo e ortogonale al piano stradale

$$\begin{aligned} P_{\parallel} &= m g \sin \theta \\ P_{\perp} &= m g \cos \theta \end{aligned}$$

Stessa scomposizione si applica alla forza centripeta, orizzontale e diretta verso il centro della curva

$$\begin{aligned} F_{c\parallel} &= m \frac{v^2}{r} \cos \theta \\ F_{c\perp} &= m \frac{v^2}{r} \sin \theta \end{aligned}$$

Identificando la componente parallela al piano stradale della forza centripeta  $F_{c\parallel}$  con la componente parallela al piano stradale della forza peso  $P_{\parallel}$ ,  $\pm$  la forza di attrito  $F_a$ , dove il segno  $\pm$  tiene conto del fatto che il verso della forza di attrito non è determinabile a priori, si ottiene

$$m \frac{v^2}{r} \cos \theta = m g \sin \theta \pm F_a$$

Ricordando che la forza di attrito statico al distacco vale  $F_a = \mu_s |\vec{N}|$  dove

$$|\vec{N}| = m \frac{v^2}{r} \sin \theta + m g \cos \theta$$

si ha

$$m \frac{v^2}{r} \cos \theta = m g \sin \theta \pm \mu_s m \left( \frac{v^2}{r} \sin \theta + m g \cos \theta \right)$$

che risolta in  $v_t$  dà

$$v_t = \sqrt{r g} \sqrt{\frac{\sin \theta \pm \mu_s \cos \theta}{\cos \theta \mp \mu_s \sin \theta}}$$

In questo modo si ottengono le due velocità limite  $v_- = 15.22 \text{ m/s}$  e  $v_+ = 32.25 \text{ m/s}$ . All'interno di questo intervallo di velocità l'auto potrà percorrere la curva con un raggio di 100 metri senza sbandare.

## Esercizio 2

Un punto materiale di massa  $m = 1 \text{ [Kg]}$  è legato ad un filo di lunghezza  $l = 1 \text{ [m]}$ , la cui altra estremità è fissata nel punto  $P$ . Sotto il punto  $P$ , ad una distanza  $d = 0.6 \text{ [m]}$ , lungo la verticale, si trova un chiodo fissato al muro nel punto  $O$ . All'inizio la massa  $m$  è nel punto  $A$  e il filo è orizzontale. La massa viene lasciata cadere (assumendo che non vi sia attrito con l'aria) come un pendolo di lunghezza  $l$  fino a che raggiunge la posizione verticale  $B$ : dopo questo punto la lunghezza del pendolo diviene  $(l-d)$ . Trovare la tensione  $T$  del filo quando la massa forma un angolo  $\alpha = 45^\circ$  rispetto alla verticale (vedere Figura 1).

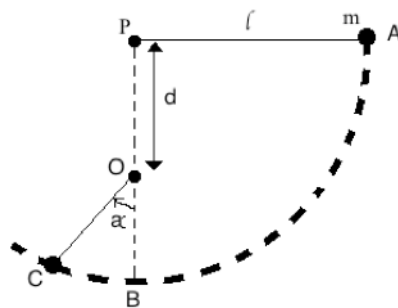


Figura 1

## Soluzione es. 2

Tutte le forze in gioco sono conservative (forza di gravità), oppure non compiono lavoro (tensione). Pertanto l'energia meccanica totale si conserva. Scegliendo un sistema di riferimento con asse  $y$  verticale, positivo verso l'alto e con origine in  $B$ , abbiamo:

$$mgl = \frac{1}{2}mv^2(\alpha) + mg \cdot (l-d) \cdot (1 - \cos \alpha)$$
$$v^2(\alpha) = 2g \cdot (d + (l-d) \cdot \cos \alpha) \approx 17.32 \text{ [m}^2/\text{s}^2\text{]}$$

Inoltre, la seconda legge di Newton deve essere applicata lungo il vettore unitario intrinseco  $\vec{n}$  e quindi la tensione  $T$  è calcolata come segue:

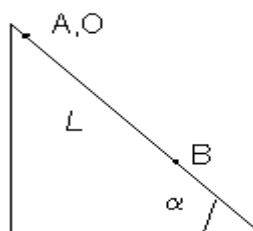
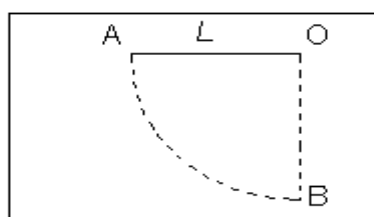
$$\frac{mv^2(\alpha)}{l-d} = T - mg \cdot \cos(\alpha)$$
$$T = \frac{mv^2(\alpha)}{l-d} + mg \cdot \cos(\alpha) \approx 50.4 \text{ [N]}$$

### Esercizio 3

Su un piano inclinato di un angolo  $\alpha$  rispetto ad un piano orizzontale, si trova una corda di lunghezza  $L$  con un'estremità fissata nel punto  $O$ . Una massa puntiforme  $m$  è collegata all'altro capo della corda. Tra la massa  $m$  e la superficie del piano inclinato c'è attrito con coefficienti di attrito statico e dinamico rispettivamente  $\mu_s$  e  $\mu_d$ . Inizialmente la massa si trova sul piano in un punto  $A$  tale che il segmento  $OA$  sia orizzontale e di lunghezza pari ad  $L$ . Al tempo  $t = 0$  la massa viene lasciata andare.

- Indicare la lista delle forze che agiscono su  $m$ .
- Tra queste indicare quelle conservative e quelle non conservative.
- Calcolare il lavoro svolto da ogni forza su  $m$  dal punto  $A$  al punto  $B$  dove  $m$  raggiunge la minima altezza.
- Trovare la velocità  $v_B$  di  $m$  in  $B$ .

Dati:  $m = 1$  [kg];  $L = 1$  [m];  $\mu_d = 0.6$ ;  $\mu_s = 0.65$ ;  $\alpha = 60^\circ$ ;



### Soluzione es.3

Assumendo un sistema di coordinate intrinseche sulla superficie del piano inclinato, con  $O$  come centro di curvatura e  $A$  come origine, l'asse  $z$  perpendicolare al piano e definendo  $\theta$  come l'angolo formato sul piano inclinato dalla corda rispetto alla direzione  $OA$ , possiamo scrivere:

a)  $N$  = normale al piano,  $T$  = tensione della corda, forza di gravità e attrito dinamico.

b) Conservative: forza di gravità; Non conservative: attrito; ( $N$  e  $T$  non compiono lavoro).

c)  $W_N = 0$ ;  $W_T = 0$ ;  $W_g = m \cdot g \cdot L \cdot \sin \alpha = 8,487 \text{ J}$  ;

$W_d = -\mu_d m \cdot g \cdot L \cdot \cos \alpha \cdot \pi/2 = -4,618 \text{ J}$  ;

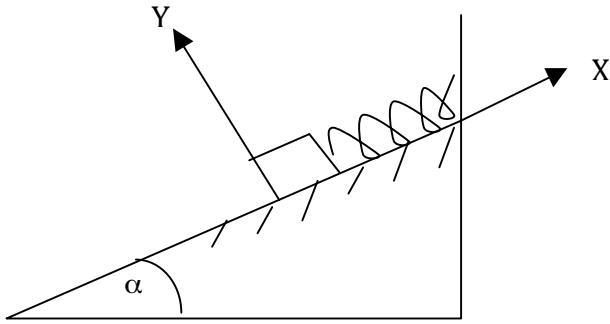
d)

$$\frac{m}{2} v_B^2 - m \cdot g \cdot L \cdot \sin \alpha = -\mu_d m \cdot g \cdot \cos \alpha \cdot \frac{\pi}{2} L \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v_B^2 = 2 \cdot g \cdot L \cdot (\sin \alpha - \mu_d \cdot \cos \alpha \cdot \frac{\pi}{2}) \Rightarrow v_B = 2.78 \text{ m/s}$$

#### Esercizio 4

Un cubo di massa  $m$  giace su un piano inclinato di un angolo  $\alpha$ . La superficie del piano è scabra e i coefficienti di attrito statico e dinamico sono, rispettivamente,  $\mu_d$  e  $\mu_s$ . Sulla faccia laterale superiore del cubo è collegata una molla di costante elastica  $K$ ; mentre l'altra estremità della stessa è fissata ad una parete verticale sulla sommità del piano inclinato. Al tempo  $t=0$  il cubo è in quiete, la lunghezza della molla è quella di riposo e un impulso molto



piccolo  $\vec{I}$  è impresso alla massa verso il basso lungo il piano inclinato, per un intervallo di tempo  $\Delta t$  molto breve.  $\Delta t$  è così breve che alla sua fine la molla è ancora in quiete, mentre  $\vec{I}$  è così piccolo che

l'energia cinetica iniziale del cubo è trascurabile. Trascurando la viscosità dell'aria, trovare:

- La massima elongazione  $l$  della molla
- La distanza  $d$  (dalla posizione iniziale) a cui il cubo si arresta definitivamente.

Dati:  $m=0.2[\text{kg}]$ ;  $K=200[\text{N/m}]$ ;  $\mu_d=0.1$ ;  $\mu_s=0.3$ ;  $\alpha=30^\circ$ ;  $g=9.81[\text{m/s}^2]$

#### Soluzione es. 4

Assumendo l'asse  $x$  lungo il piano inclinato, positivo verso l'alto, come sistema di riferimento con origine nella posizione iniziale del cubo, possiamo scrivere:

$$a) -\mu_d mgl \cos \alpha = -mgl \sin \alpha + \frac{1}{2} Kl^2 \Rightarrow l = \frac{2mg}{K} (\sin \alpha - \mu_d \cos \alpha)$$

b) Controllo della condizione sull'attrito statico:

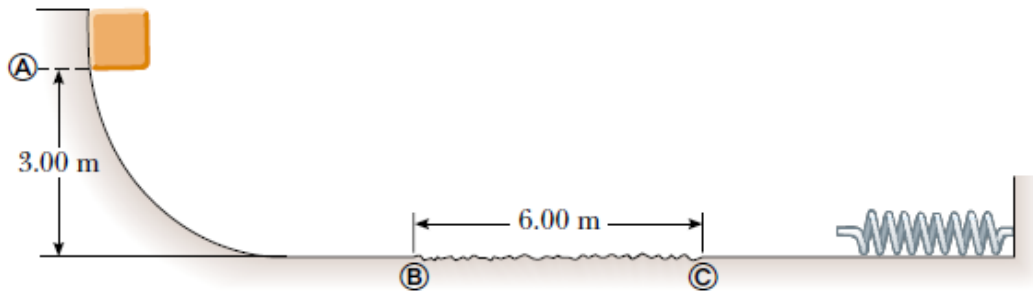
$$0 = -mg \sin \alpha + Kl + F_s \Rightarrow F_s = mg \sin \alpha - Kl = < 0$$

$$|F_s| > \mu_s mg \cos \alpha$$

La forza esercitata dalla molla è più grande di quella di gravità, inoltre la condizione sulla forza di attrito statico non è soddisfatta, quindi  $\vec{F}_s$  non può mantenere il cubo fermo nella posizione  $x=-l$  e questo torna a salire verso la sommità. Esso si fermerà ad una distanza  $d$  dall'origine e possiamo applicare ancora il teorema del lavoro:

$$-\mu_d mg(l-d)\cos\alpha = -mg(d-l)\sin\alpha + \frac{1}{2}K(d^2 - l^2) \Rightarrow d = \frac{2mg}{K}(\sin\alpha + \mu_d \cos\alpha) - l$$

### Esercizio 5



Un blocco di massa  $m=10.0$  kg viene lasciato andare da un punto A come indicato in figura. Il percorso è privo di attrito, eccetto per il segmento tra B e C, che ha lunghezza  $L= 6.00$  m. Il blocco scende lungo il percorso, colpisce una molla con costante elastica  $k= 2250$  N/m, e comprime la molla di  $x=0.30$  m rispetto alla sua posizione di equilibrio prima di arrestarsi momentaneamente.

- Determinare la velocità del blocco quando si trova in B
- Determinare la velocità del blocco quando si trova in C
- Determinare il coefficiente di attrito dinamico tra il blocco e la superficie scabra presente nel tratto BC.

### Soluzione es. 5

**a)** la velocità del blocco in B è determinata usando la conservazione dell'energia meccanica tra A e B:

$$E_A=E_B \rightarrow mgh = \frac{1}{2}mv_B^2 \quad v_B = \sqrt{2gh} = \sqrt{2 \cdot 10 \text{ m/s}^2 \cdot 3 \text{ m}} \approx 7.75 \text{ m/s}$$

**b)** la velocità del blocco in C è determinata usando la conservazione dell'energia meccanica tra C e la posizione finale del moto (quando la molla è compressa e il blocco momentaneamente fermo)

$$E_C=E_f \rightarrow \frac{1}{2}mv_C^2 = \frac{1}{2}kx^2$$

$$v_C = \sqrt{\frac{k}{m}x} = \sqrt{\frac{2250 \text{ N/m}}{10.0 \text{ kg}}} \cdot 0.300 \text{ m} = 4.50 \text{ m/s}$$

c) il coefficiente d'attrito dinamico può essere calcolato sfruttando il fatto che, tra B e C, il lavoro fatto dalla forza d'attrito (che è una forza non-conservativa) è uguale alla variazione di energia meccanica del sistema:

$$E_C - E_B = W_{nc} \rightarrow \frac{1}{2}mv_C^2 - \frac{1}{2}mv_B^2 = -\mu_k mgL \quad \text{e quindi} \quad \frac{v_B^2 - v_C^2}{2gL} = \mu_k = 0.33$$