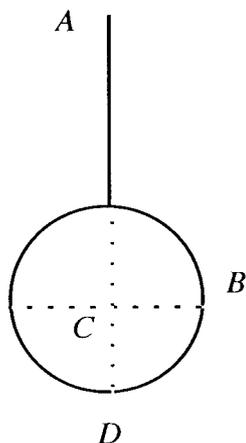


# Compito di Meccanica Razionale

Trieste, 17 gennaio 2011

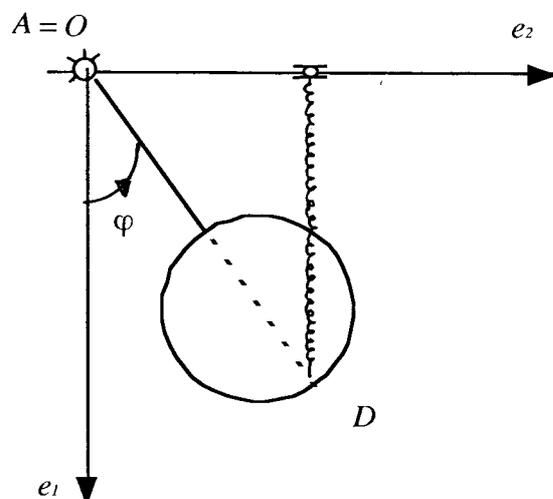
(G. Tondo)



È dato il corpo rigido di figura formato da un'asta di lunghezza  $2r$  e massa  $m$  saldata ad un lamina circolare omogenea di massa  $4m$  e di raggio  $r$ .

- 1) Calcolare il baricentro e il momento d'inertia del corpo rispetto ad una retta passante per i punti  $A$  e  $B$ .

## STATICA.



Si vincoli il corpo in un piano verticale con una cerniera liscia fissata in  $A$  e nel punto fisso  $O$ . Le forze attive sono: il peso proprio del corpo e la forza di richiamo della molla di costante elastica  $c$ , collegata al punto  $D$  della lamina e mantenuta verticale dal carrello in  $H$ .

- 2) Determinare tutte le configurazioni di equilibrio e la loro stabilità in funzione dei parametri del sistema;
- 3) calcolare le reazioni vincolari esterne all'equilibrio in  $A$ .

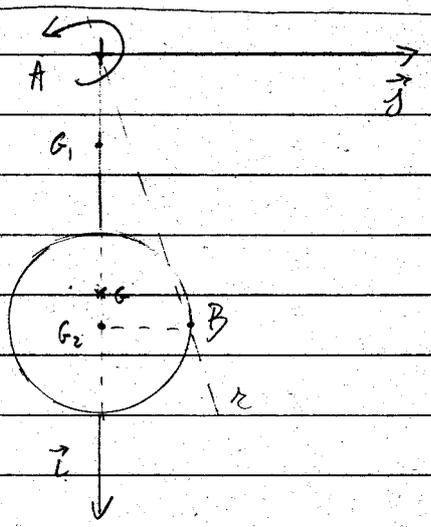
## DINAMICA.

Inoltre si chiede di scrivere:

- 4) un'equazione differenziale pura di moto;
- 5) un integrale primo di moto a partire dalle condizioni iniziali  $\varphi = \frac{\pi}{2}$ ,  $\dot{\varphi} = 0$ ;
- 6) le reazioni vincolari in  $A$  durante il moto, in funzione della coordinate libera (esame da 6 CFU);
- 7) scrivere l'equazione di Lagrange linearizzata intorno alle configurazioni di equilibrio, discutere i piccoli moti ed, eventualmente, calcolare la frequenza delle piccole oscillazioni (esame da 9 CFU).



Tema d' esame del 17/01/2011



Per determinare il baricentro  
utilizziamo la proprietà distributiva.

$$\vec{x}_G - \vec{x}_A = \frac{m(\vec{x}_{G1} - \vec{x}_A) + 4m(\vec{x}_{G2} - \vec{x}_A)}{5m}$$

$$= \frac{m \cdot 2l + 4 \cdot 3r \vec{l}}{5} = \frac{13r \vec{l}}{5}$$

Per calcolare  $I_z$ , determiniamo la matrice d'inerzia del rigido rispetto a un punto della retta  $z$ , in particolare il punto  $A$ . Pertanto, rispetto alla terna  $(A; \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ , che è una TPI per ragioni di simmetria, la matrice d'inerzia

$$I_A = \begin{bmatrix} I_x & 0 & 0 \\ 0 & I_y & 0 \\ 0 & 0 & I_x + I_y \end{bmatrix}$$

$$I_x = \underline{I}_A(\vec{i}) \cdot \vec{i}$$

$$I_y = \underline{I}_A(\vec{j}) \cdot \vec{j}$$

dove

$$I_x = \cancel{I_x^{(a)}} + I_x^{(d)} = \frac{1}{4} (4m) r^2 = m r^2$$

$$I_y = \cancel{I_y^{(a)}} + I_y^{(d)}$$

$$= \frac{4}{3} m r^2 + 37 m r^2$$

$$= \frac{115}{3} m r^2$$

$$I_y^{(a)} = \frac{1}{3} m (2r)^2 = \frac{4}{3} m r^2$$

$$I_y^{(d)} = m r^2 + 4m (3r)^2 = 37 m r^2$$

Quindi

$$(1.1) \quad I_A = m r^2 \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{115}{3} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{118}{3} \end{bmatrix}$$

$$\text{vers}(B-A) = \frac{3z\vec{i} + z\vec{j}}{\sqrt{10}z} = \frac{1}{\sqrt{10}}(3\vec{i} + \vec{j}) \quad (2)$$

Portante

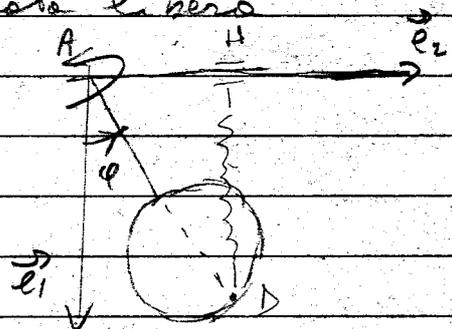
$$T_2 = \text{vers}(B-A) \cdot I_A(\text{vers}(B-A)) = \frac{1}{\sqrt{10}} [3, 1]_{m^2} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \frac{115}{3} \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{10}} \begin{bmatrix} 3 \\ 1 \end{bmatrix} =$$

$$= \frac{m^2}{10} [3, 1] \begin{bmatrix} 3 \\ \frac{115}{3} \end{bmatrix} = \frac{m^2}{10} \begin{pmatrix} 9 + \frac{115}{3} \\ 3 \end{pmatrix} = \frac{142}{30} m^2 = \frac{71}{15} m^2$$

Analisi cinematica

Il modello è un rigido piano con punto fisso A: quindi ha 1 g.l. Prendiamo come coordinata libera

$$\varphi \in ]-\bar{u}, \bar{u}]$$



Statica

Il modello ha 1 g.l., vincoli fissi e forze conservative. Quindi è (localmente) conservativo. Determiniamo l'energia potenziale  $V(\varphi)$

$$V(\varphi) = V^{(piv)} + V^{(molla)} = -5m\vec{g} \cdot \vec{x}_C + \frac{1}{2}c \Delta H^2$$

Scomponendo i vettori nelle tense fisse (A;  $\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3$ ) si trova

$$V(\varphi) = -5m g \vec{e}_1 \cdot \frac{13R}{5} (\cos\varphi \vec{e}_1 + \sin\varphi \vec{e}_2) + \frac{1}{2}c (4R \cos\varphi)^2$$

$$= -13 m g R \cos\varphi + 8 c R^2 \cos^2\varphi$$

le configurazioni di equilibrio sono i punti stazionari dell'energia potenziale. Quindi

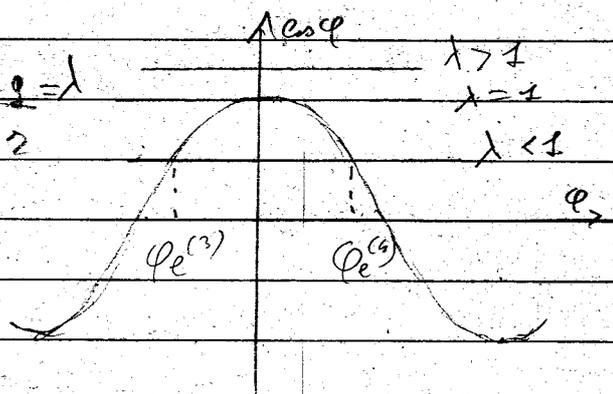
$$V'(\varphi) = +13\mu g r \sin \varphi - 16c r^2 \cos \varphi \sin \varphi = \\ = 2 \sin \varphi (13\mu g - 16c r^2 \cos \varphi) = -Q \varphi$$

I punti stazionari di  $V$  sono le soluzioni delle equazioni

$$\sin \varphi = 0 \quad \text{OR} \quad \cos \varphi = \frac{13\mu g}{16c r^2} = \lambda$$

$$\downarrow \\ \varphi_e^{(1)} = 0, \varphi_e^{(2)} = \pi$$

$$\cup \quad \varphi_e^{(3)} = -\varphi_e^{(4)} \\ \varphi_e^{(4)} = \arccos \lambda \\ \text{e } \lambda \leq 1$$



Pertanto, le configurazioni di equilibrio sono

$$\varphi_e^{(1)} = 0, \varphi_e^{(2)} = \pi \quad \forall \lambda \in \mathbb{R}$$

$$\varphi_e^{(3)} = -\varphi_e^{(4)}, \varphi_e^{(4)} = \arccos \lambda \quad \text{e } \lambda \leq 1.$$

Per studiare la stabilità, determiniamo se i punti stazionari sono minimi o massimi. A tale scopo, valutiamo le derivate successive di  $V$ .

$$V''(\varphi) = 13\mu g r \cos \varphi - 16c r^2 \cos 2\varphi$$

$$V''(0) = 13\mu g r - 16c r^2 = 16c r^2 (\lambda - 1) \quad \begin{array}{l} \lambda > 1 > 0 \Rightarrow \text{min} \Rightarrow \text{stabile} \\ \lambda = 1 = 0 \Rightarrow \text{caso dubbio} \\ \lambda < 1 < 0 \Rightarrow \text{max} \Rightarrow \text{instabile} \end{array}$$

$$V''(\pi) = -13\mu g r - 16c r^2 < 0 \Rightarrow \text{max} \Rightarrow \text{instabile} \\ = -16c r^2 (\lambda + 1)$$

Utilizzando l'identità

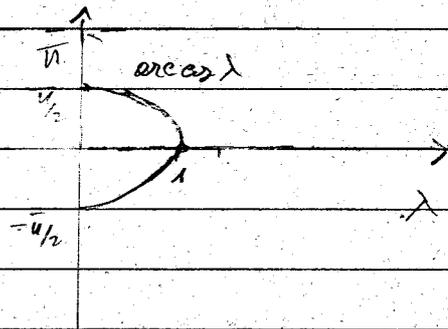
4

$$\cos 2\varphi = 2\cos^2\varphi - 1$$

calcoliamo

$$\begin{aligned} V''(\varphi_e^{(3)}) &= V''(\varphi_e^{(4)}) = 13mgz\lambda - 16cz^2(2\lambda^2 - 1) \\ &\stackrel{!}{=} 16cz^2(\lambda^2 - 2\lambda^2 + 1) = 16cz^2(-1 - \lambda^2) > 0 \quad \forall \lambda < \pm 1 \end{aligned}$$

Quindi, le configurazioni  $\varphi_e^{(3)}$  e  $\varphi_e^{(4)}$  (che si realizza se  $\lambda < \pm 1$ ) sono sempre stabili. Possiamo riannunciare la situazione nel seguente diagramma di biforcazione



Restava da determinare la stabilità di  $\varphi_e^{(1)} = 0$  per  $\lambda = 1 \Leftrightarrow 13mgz$   
così in cui la  $V''(\varphi_e) = 0$ . Calcoliamo le derivate successive 16cz  
raccorrendo.

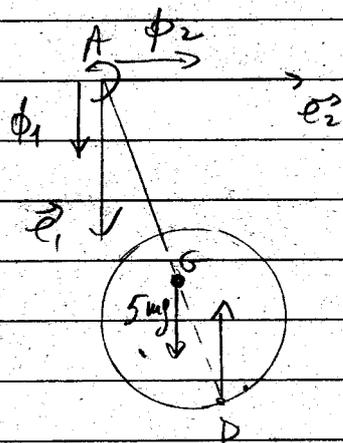
$$V'''(\varphi) = -13mgz \sin \varphi + 32cz^2 \sin 2\varphi \Rightarrow V'''(0) = 0$$

$$\begin{aligned} V^{(4)}(\varphi) &= -13mgz \cos \varphi + 64cz^2 \cos 2\varphi \Rightarrow V^{(4)}(0) = -13mgz + 64cz^2 \\ &= -16cz^2 + 64cz^2 \\ &= 48cz^2 > 0 \\ &\downarrow \\ &\text{min} \Rightarrow \text{stabile} \end{aligned}$$

3) Reazioni in A all'equilibrio

Scomponiamo la I.E.C.S. negli  
assi  $\vec{e}_1$  ed  $\vec{e}_2$

$$\begin{cases} \phi_1 + 5mg - 4cr \cos \varphi_0 = 0 \\ \phi_2 = 0 \end{cases}$$



Pertanto  $\phi_2 = 0 \quad \forall \varphi_0$  e

$$\phi_1 / \varphi_0^{(1)} = 4cr - 5mg$$

$$\phi_1 / \varphi_0^{(2)} = -4cr - 5mg < 0$$

$$\phi_1 / \varphi_0^{(3)} - \phi_1 / \varphi_0^{(4)} = 4cr - 5mg = 4cr \frac{13mg}{16cr} - 5mg = -\frac{7}{4}mg < 0$$

## Dinamica

66

4) Scriviamo l'eq. di Lagrange relativa a  $\varphi$ . Calcolo l'energia cinetica

$$K = \frac{1}{2} I_{A3} \dot{\varphi}^2$$

$$I_{A3} \stackrel{(11)}{=} \frac{118}{3} m r^2 = I_{A2}$$

Usa la forma non conservativa

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} \right) = Q_{\varphi}$$

$$\frac{118}{3} m r^2 \ddot{\varphi} = k \sin \varphi (16cr \cos \varphi - 13mg)$$

$$(6.1) \quad \ddot{\varphi} = \frac{3}{118 m r^2} \sin \varphi (16cr \cos \varphi - 13mg) = f(\varphi)$$

5) Il modello è localmente conservativo, i vincoli sono fissi e bilateri; quindi l'energia totale si conserva.

$$E|_{t=0} = K + V = \frac{59}{3} m r^2 \dot{\varphi}^2 + 8cr^2 \cos^2 \varphi - 13m g r \cos \varphi$$

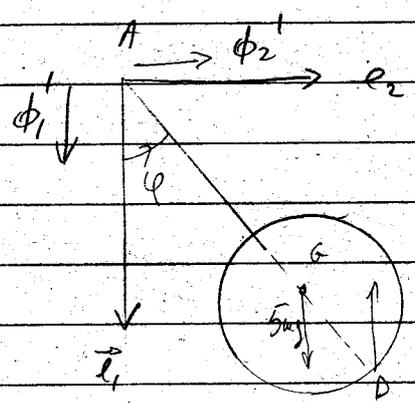
Alle condizioni iniziali  $\varphi(0) = \frac{\pi}{2}$ ,  $\dot{\varphi}(0) = 0$  segue

$E|_{t=0} = 0$ . Pertanto vale che

$$(6.2) \quad \dot{\varphi}^2 = \frac{3}{59 m r^2} (13m g r \cos \varphi - 8cr^2 \cos^2 \varphi) = g(\varphi)$$

6) Reazioni dinamiche in A

Scomponendo la F ED lungo gli assi  $\vec{e}_1$  ed  $\vec{e}_2$  si trova



$$\begin{cases} \phi_1' + 5mg - 4cr \cos \varphi = 5m \vec{\kappa}_G \cdot \vec{e}_1 \\ \phi_2' = 5m \vec{\kappa}_G \cdot \vec{e}_2 \end{cases}$$

Poichè

$$\vec{\kappa}_G = \frac{13}{5} r (\cos \varphi \vec{e}_1 + \sin \varphi \vec{e}_2)$$

$$\dot{\vec{\kappa}}_G = \frac{13}{5} r (-\sin \varphi \dot{\varphi} \vec{e}_1 + \cos \varphi \dot{\varphi} \vec{e}_2)$$

$$\ddot{\vec{\kappa}}_G = \frac{13}{5} r [(-\sin \varphi \ddot{\varphi} - \cos \varphi \dot{\varphi}^2) \vec{e}_1 + (\cos \varphi \ddot{\varphi} - \sin \varphi \dot{\varphi}^2) \vec{e}_2]$$

risulta

$$\phi_1' = 4cr \cos \varphi - 5mg - 13mr (\sin \varphi \dot{\varphi} + \cos \varphi \dot{\varphi}^2)$$

$$\phi_2' = 13mr (\cos \varphi \dot{\varphi} - \sin \varphi \dot{\varphi}^2)$$

Sostituendo nelle 2 eq. precedenti la (6.1) e la (6.2) al posto di  $\dot{\varphi}$  e  $\dot{\varphi}^2$ , rispettivamente, si ottiene la risposta.

7) Eq. di Lagrange linearizzate nell'intorno delle  
configurazioni di equilibrio

Poiché il modello ha 1 g.l. ed è conservativo, l'eq.  
linearizzata si scrive

$$a(\varphi_e) \ddot{\eta} + V''(\varphi_e) \eta = 0 \quad \eta = \varphi - \varphi_e$$

dove  $a(\varphi) \doteq \frac{d^2 K}{d\varphi^2} = I_{A_3} = \frac{118}{3} m r^2$

Allora, l'eq. linearizzata nelle config. di equilibrio diventa:

$$\varphi_e^{(1)} = 0 \quad \frac{118}{3} m r^2 \ddot{\varphi} + 16 c r^2 (\lambda - 1) \varphi = 0 \quad \lambda \in \mathbb{R}^+$$

$$\varphi_e^{(2)} = \bar{u} \quad \frac{118}{3} m r^2 \ddot{\varphi} - 16 c r^2 (\lambda + 1) (\varphi - \bar{u}) = 0 \quad \lambda \in \mathbb{R}^+$$

$$\varphi_e^{(3)}, \varphi_e^{(4)} \quad \frac{118}{3} m r^2 \ddot{\varphi} + 16 c r^2 (1 - \lambda^2) (\varphi - \varphi_e^{(3), (4)}) = 0 \quad \lambda < 1$$

Osserviamo che la I eq. ha come soluzioni

se  $\lambda < 1$  moti iperbolici

se  $\lambda > 1$  moti oscillatori di frequenza  $\nu = \sqrt{\frac{3 \cdot 16 c r^2 (\lambda - 1)}{118 m r^2}}$

se  $\lambda = 1$  moti uniformi

La II eq. fornisce sempre dei moti iperbolici, mentre la III  
eq. sempre dei moti oscillatori di frequenza (poiché  $\lambda < 1$ )

$$\nu = \sqrt{\frac{16 c r^2 (1 - \lambda^2)}{118 m r^2}} = \sqrt{\frac{24 c (1 - \lambda^2)}{59 m}}$$