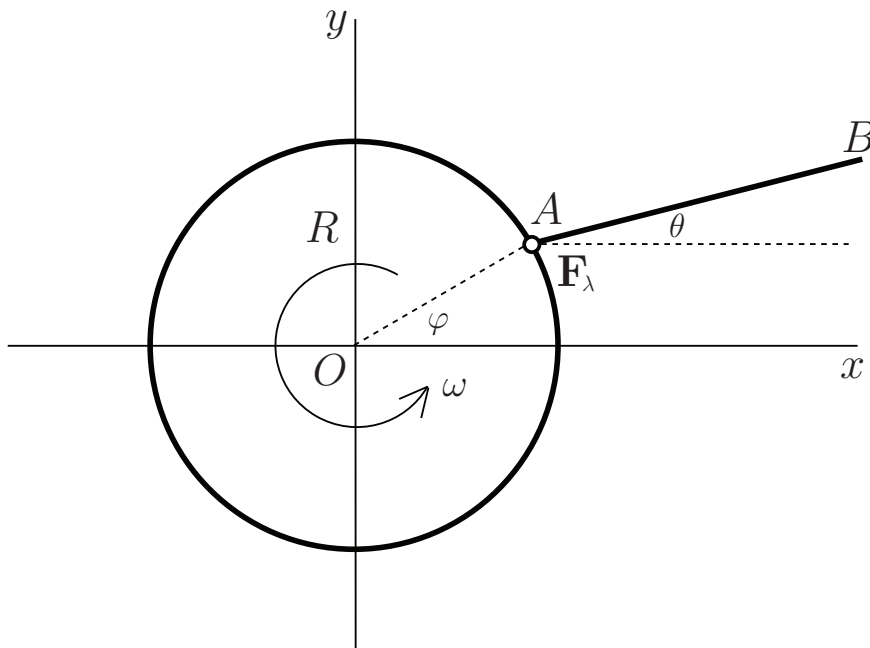


Corso di Laurea in Ingegneria Meccanica
Anno Accademico 2019/2020
Meccanica Razionale - Appello del 9/05/2020
Appello svolto in modalità a distanza

Nome
 N. Matricola

Ancona, 9 maggio 2020

1. (15 punti) Una circonferenza di raggio R e massa M ruota con velocità angolare $\omega = \omega \hat{\mathbf{k}}$ attorno al suo centro O che è fisso nell'origine del piano verticale $O(x, y)$, con l'asse y verticale ascendente. Sul punto A della circonferenza è incernierata l'asta AB , di lunghezza L e massa m , libera di ruotare attorno ad A . Sul punto A agisce inoltre una forza viscosa di costante di viscosità λ . Utilizzando le coordinate lagrangiane θ e φ indicate in figura, scrivere le equazioni del moto utilizzando le equazioni di Lagrange.



PS.: si possono usare le formule notevoli per il momento d'inerzia di un'asta rispetto ad un asse baricentrale e perpendicolare all'asta, $I_0 = m L^2/12$, e per una circonferenza rispetto ad un asse baricentrale e perpendicolare al piano della circonferenza $I_0 = M R^2$.

Svolgimento. Energia cinetica della circonferenza:

$$T_C = \frac{1}{2} I \omega^2 = \frac{1}{2} M R^2 \omega^2$$

Centro di massa dell'asta:

$$\begin{aligned}
 P_0 - O &= \frac{L}{2} \left(\hat{\mathbf{i}} \cos \theta + \hat{\mathbf{j}} \sin \theta \right) + R \left(\hat{\mathbf{i}} \cos \varphi + \hat{\mathbf{j}} \sin \varphi \right) \\
 \mathbf{v}_0 &= \frac{L}{2} \dot{\theta} \left(-\hat{\mathbf{i}} \sin \theta + \hat{\mathbf{j}} \cos \theta \right) + R \dot{\varphi} \left(-\hat{\mathbf{i}} \sin \varphi + \hat{\mathbf{j}} \cos \varphi \right) \\
 \mathbf{v}_0^2 &= \frac{L^2}{4} \dot{\theta}^2 + R^2 \dot{\varphi}^2 + R L \dot{\theta} \dot{\varphi} (\cos \theta \cos \varphi + \sin \theta \sin \varphi) = \\
 &= \frac{L^2}{4} \dot{\theta}^2 + R^2 \dot{\varphi}^2 + R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \cos(\theta - \varphi)
 \end{aligned}$$

Energia cinetica dell'asta:

$$\begin{aligned}
 T_a &= \frac{1}{2} m v_0^2 + \frac{1}{2} I \dot{\theta}^2 = \\
 &= \frac{1}{2} m \left[\frac{L^2}{4} \dot{\theta}^2 + R^2 \dot{\varphi}^2 + R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \cos(\theta - \varphi) \right] + \frac{1}{2} \frac{1}{12} m L^2 \dot{\theta}^2 = \\
 &= \frac{1}{2} m \left[\frac{L^2}{3} \dot{\theta}^2 + R^2 \dot{\varphi}^2 + R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \cos(\theta - \varphi) \right]
 \end{aligned}$$

Energia cinetica totale:

$$T = T_C + T_a = \frac{1}{2} M R^2 \omega^2 + \frac{1}{2} m \left[\frac{L^2}{3} \dot{\theta}^2 + R^2 \dot{\varphi}^2 + R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \cos(\theta - \varphi) \right]$$

All'energia potenziale contribuisce solo l'asta:

$$V = m g y_0 = m g \left(R \sin \varphi + \frac{L}{2} \sin \theta \right)$$

Punto A:

$$\begin{aligned}
 A - O &= R \left(\hat{\mathbf{i}} \cos \varphi + \hat{\mathbf{j}} \sin \varphi \right) \\
 \mathbf{v}_A &= R \dot{\varphi} \left(-\hat{\mathbf{i}} \sin \varphi + \hat{\mathbf{j}} \cos \varphi \right)
 \end{aligned}$$

Forze non conservative e forze generalizzate di Lagrange:

$$\begin{aligned}
 \mathbf{F}_\lambda &= -\lambda \mathbf{v}_A = -\lambda R \dot{\varphi} \left(-\hat{\mathbf{i}} \sin \varphi + \hat{\mathbf{j}} \cos \varphi \right) \\
 Q_\theta &= \mathbf{F}_\lambda \cdot \frac{\partial A}{\partial \theta} = 0 \\
 Q_\varphi &= \mathbf{F}_\lambda \cdot \frac{\partial A}{\partial \varphi} = -\lambda R \dot{\varphi} \left(-\hat{\mathbf{i}} \sin \varphi + \hat{\mathbf{j}} \cos \varphi \right) \cdot R \dot{\varphi} \left(-\hat{\mathbf{i}} \sin \varphi + \hat{\mathbf{j}} \cos \varphi \right) = \\
 &= -\lambda R^2 \dot{\varphi}
 \end{aligned}$$

Lagrangiana

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L} &= T - V \\
 \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \theta} &= -\frac{1}{2} m R L \dot{\varphi} \sin(\theta - \varphi) - m g \frac{L}{2} \cos \theta \\
 \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\theta}} &= \frac{1}{3} m L^2 \dot{\theta} + \frac{1}{2} m R L \dot{\varphi} \cos(\theta - \varphi) \\
 \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \varphi} &= \frac{1}{2} m R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \sin(\theta - \varphi) - m g R \cos \varphi \\
 \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} &= m R^2 \dot{\varphi} + \frac{1}{2} m R L \dot{\theta} \cos(\theta - \varphi)
 \end{aligned}$$

Equazioni di Lagrange:

$$\begin{aligned} \frac{1}{3} m L^2 \ddot{\theta} + \frac{1}{2} m R L \left[\ddot{\varphi} \cos(\theta - \varphi) - \dot{\varphi} (\dot{\theta} - \dot{\varphi}) \sin(\theta - \varphi) \right] + \\ + \frac{1}{2} m R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \sin(\theta - \varphi) + m g \frac{L}{2} \cos \theta = 0 \\ m R^2 \ddot{\varphi} + \frac{1}{2} m R L \left[\ddot{\theta} \cos(\theta - \varphi) - \dot{\theta} (\dot{\theta} - \dot{\varphi}) \sin(\theta - \varphi) \right] - \\ - \frac{1}{2} m R L \dot{\theta} \dot{\varphi} \sin(\theta - \varphi) + m g R \cos \varphi = -\lambda R^2 \dot{\varphi} \end{aligned}$$

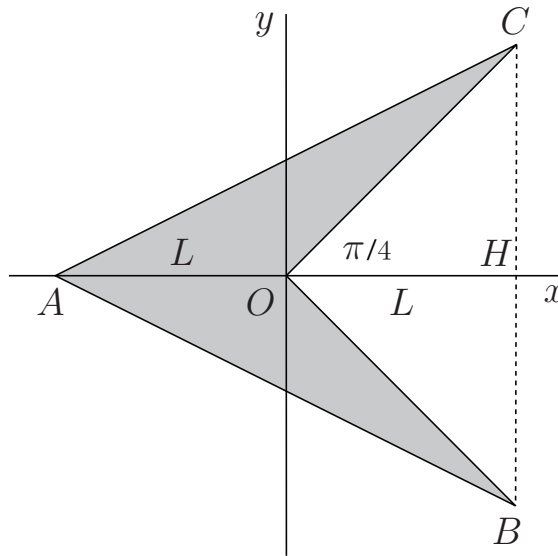
Semplificando:

$$\begin{aligned} \frac{1}{3} m L^2 \ddot{\theta} + \frac{1}{2} m R L \left[\ddot{\varphi} \cos(\theta - \varphi) + \dot{\varphi}^2 \sin(\theta - \varphi) \right] + m g \frac{L}{2} \cos \theta = 0 \\ m R^2 \ddot{\varphi} + \frac{1}{2} m R L \left[\ddot{\theta} \cos(\theta - \varphi) - \dot{\theta}^2 \sin(\theta - \varphi) \right] + m g R \cos \varphi = -\lambda R^2 \dot{\varphi} \end{aligned}$$

Siccome la circonferenza ruota con velocità costante abbiamo $\dot{\varphi} = \omega$ e $\ddot{\varphi} = 0$. Quindi:

$$\begin{aligned} \frac{1}{3} m L^2 \ddot{\theta} + \frac{1}{2} m R L \omega^2 \sin(\theta - \varphi) + m g \frac{L}{2} \cos \theta = 0 \\ \frac{1}{2} m R L \left[\ddot{\theta} \cos(\theta - \varphi) - \dot{\theta}^2 \sin(\theta - \varphi) \right] + m g R \cos \varphi = -\lambda R^2 \omega \end{aligned}$$

2. (15 punti) Calcolare la matrice d'inerzia della lamina piana di massa M mostrata in figura, dove $\overline{AO} = \overline{OH} = L$ e $C - O$ e $B - O$ formano angoli di $\pi/4$ con l'asse x .



Non si possono usare le formule notevoli dei momenti d'inerzia.

Svolgimento. Notiamo che il piano (x, z) è di simmetria materiale, quindi l'asse y è principale d'inerzia e quindi $I_{12} = 0$. Per il calcolo dei restanti elementi della matrice è conveniente riguardare il dominio come normale rispetto ad y . Inoltre, data la simmetria della figura, basta calcolare gli integrali sulla metà del dominio ad $y \geq 0$ e quindi raddoppiare. le equazioni delle rette su cui giacciono i lati AC ed OC sono rispettivamente

$$\begin{aligned} y = x \quad \text{ovvero} \quad x = y \\ y = \frac{x + L}{2} \quad \text{ovvero} \quad x = 2y - L \end{aligned}$$

Il dominio della figura ad $y \geq 0$ è quindi:

$$D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : 0 \leq y \leq L, \quad 2y - L \leq x \leq y\}$$

Inoltre, l'area della figura è L^2 . Quindi:

$$\begin{aligned} I_{11} &= 2\sigma \int_0^L \left\{ \int_{2y-L}^y y^2 dx \right\} dy = 2\sigma \int_0^L y^2 (L - y) dy = \\ &= 2\sigma \left(L \frac{L^3}{3} - \frac{L^4}{4} \right) = 2\sigma \frac{1}{12} L^4 = \frac{1}{6} M L^2 \\ I_{22} &= 2\sigma \int_0^L \left\{ \int_{2y-L}^y x^2 dx \right\} dy = 2\sigma \int_0^L \left[\frac{y^3}{3} - \frac{(2y-L)^3}{3} \right] dy = \\ &= 2\sigma \left\{ \frac{L^4}{12} - \frac{1}{3} \int_{-L}^L z^3 \frac{dz}{2} \right\} = 2\sigma \left\{ \frac{L^4}{12} - 0 \right\} = \frac{1}{6} M L^2 \\ I_{33} &= I_{11} + I_{22} = \frac{1}{3} M L^2 \end{aligned}$$