

Esercitazioni di Meccanica Razionale

a.a. 2002/2003

Svincolamento statico

Maria Grazia Naso

naso@ing.unibs.it

Dipartimento di Matematica
Università degli Studi di Brescia

Esercizio 1. In un piano verticale Oxy si consideri un sistema materiale costituito da una lamina quadrata $ABCD$, omogenea e pesante, di massa m e lato l , e da un'asta, omogenea e pesante, OE , di massa M e lunghezza L , con $l < L < 3l$. L'asta OE è vincolata mediante una cerniera in O , ed è appoggiata alla lamina quadrata nel vertice A . La lamina $ABCD$ ha i vertici B e C vincolati a scorrere lungo l'asse x . Nel punto medio N lato AB agisce la forza elastica $\vec{F}_N = -k(N - N')$, dove N' è la proiezione di N sull'asse y e $k = \alpha \frac{MgL}{2l^2}$, $\alpha > 0$. Sia $x^+ \hat{O}E = \theta$ con

$\theta \in \left(\arcsin \frac{l}{L}, \frac{\pi}{2} \right)$. Supposti i vincoli lisci, si chiede di determinare:

- (a) le posizioni di equilibrio del sistema al variare del parametro α ;
- (b) le reazioni vincolari interne ed esterne al sistema all'equilibrio nel caso in cui $\alpha = \frac{1}{8}$.

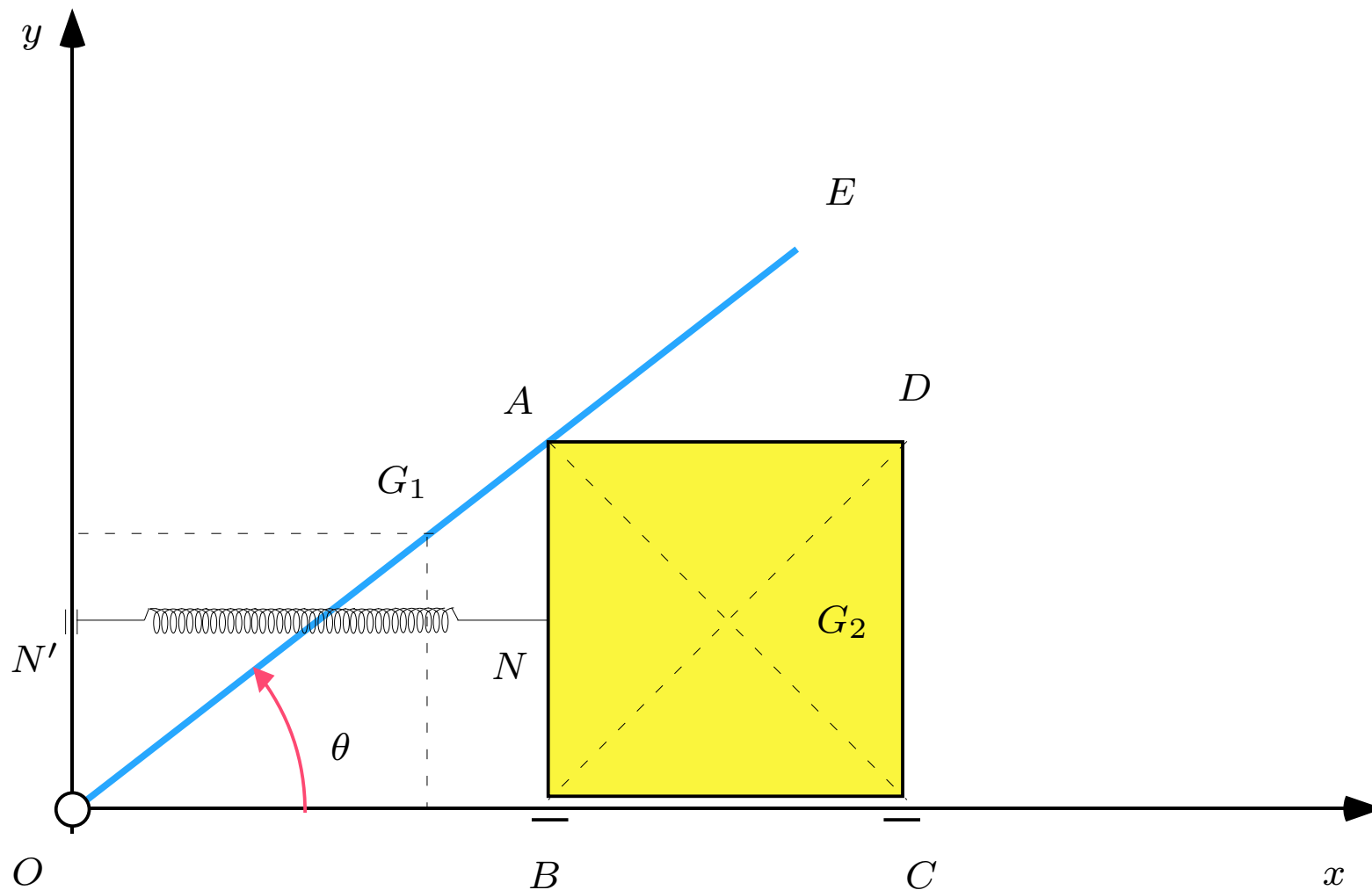


Figura 1:

Risoluzione.

Il sistema materiale ha **un solo grado di libertà**. Sia $q := x^+ \widehat{O}E = \theta \in \left(\arcsin \frac{l}{L}, \frac{\pi}{2} \right)$.

Le forze attive agenti

$$\vec{p}_1 = M\vec{g}, \quad \vec{p}_2 = m\vec{g}, \quad \vec{F}_N = -k(N - N'),$$

sono conservative. Le coordinate dei punti significativi del sistema sono

$$G_1 \equiv \left(\frac{L}{2} \cos \theta, \frac{L}{2} \sin \theta, 0 \right)$$

$$G_2 \equiv \left(l \cot \theta + \frac{l}{2}, \frac{l}{2}, 0 \right)$$

$$A \equiv (l \cot \theta, l, 0)$$

$$B \equiv (l \cot \theta, 0, 0)$$

$$N \equiv \left(l \cot \theta, \frac{l}{2}, 0 \right)$$

$$C \equiv (l \cot \theta + l, 0, 0) .$$

Poiché le forze attive agenti sono conservative, il potenziale delle forze agenti sul sistema materiale è

$$\mathcal{U} = -Mg y_{G_1} - mg y_{G_2} - \frac{k}{2} \overline{NN'}^2 + c = -Mg \frac{L}{2} \sin \theta - mg \frac{l}{2} - \frac{k}{2} l^2 \cot^2 \theta + c. \quad (1)$$

Le posizioni di equilibrio si trovano imponendo la stazionarietà della funzione potenziale:

$$\frac{d\mathcal{U}}{d\theta} = 0 \Rightarrow -Mg \frac{L}{2} \cos \theta + k l^2 \cot \theta \frac{1}{\sin^2 \theta} = 0 \Rightarrow \cos \theta = 0 \vee \sin^3 \theta = \frac{2k l^2}{MgL} = \alpha.$$

Ricordando che $\theta \in \left(\arcsin \frac{l}{L}, \frac{\pi}{2} \right)$, si ottiene dunque la seguente posizione di equilibrio

$$\text{se } \alpha \in \left(\frac{l^3}{L^3}, 1 \right) : \theta = \arcsin \sqrt[3]{\alpha}. \quad (2)$$

Nel caso in cui $\alpha = \frac{1}{8}$ la posizione di equilibrio è data da $\theta = \frac{\pi}{6}$.

► Per il calcolo della **reazione vincolare $\vec{\Phi}_A$ interna** al sistema materiale, consideriamo separatamente l'asta e la lamina e, per ciascun corpo rigido, sostituiamo i vincoli dovuti alla presenza dell'altro corpo rigido con la relativa reazione vincolare.

Essendo senza attrito il contatto tra la lamina e l'asta, $\vec{\Phi}_A$ ha direzione ortogonale all'asta e quindi:

$$\vec{\Phi}_A = \Phi_A (\sin \theta \vec{i} - \cos \theta \vec{j}).$$

Applichiamo singolarmente **all'asta OA** le equazioni cardinali della statica:

$$\left\{ \begin{array}{l} \vec{R}^e + \vec{\Phi}^e = \vec{0} \\ \vec{\Omega}_O^e + \vec{\Psi}_O^e = \vec{0} \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} M\vec{g} - \vec{\Phi}_A + \vec{\Phi}_O = \vec{0} \\ (G_1 - O) \times M\vec{g} + (A - O) \times (-\vec{\Phi}_A) = \vec{0}. \end{array} \right.$$

In componenti forniscono

$$\left\{ \begin{array}{l} \Phi_{Ox} = \Phi_A \sin \theta_e \\ \Phi_{Oy} = Mg - \Phi_A \cos \theta_e \\ \Phi_A = \frac{MgL}{2l} \sin \theta_e \cos \theta_e . \end{array} \right. \quad (3)$$

Ricordando poi che, nel caso in cui $\alpha = \frac{1}{8}$, la posizione di equilibrio è data da $\theta_e = \frac{\pi}{6}$, si trova

$$\left\{ \begin{array}{l} \Phi_{Ox} = \frac{1}{2} \Phi_A = \frac{\sqrt{3} MgL}{16l} \\ \Phi_{Oy} = Mg - \frac{\sqrt{3}}{2} \Phi_A = \frac{Mg}{16l} (16l - 3L) \\ \Phi_A = \frac{\sqrt{3} MgL}{8l} . \end{array} \right.$$

► Per determinare le reazioni vincolari esterne $\vec{\Phi}_B$ e $\vec{\Phi}_C$ all'equilibrio, si considerano le equazioni cardinali della statica applicate alla lamina (si scelga il punto B come polo per la seconda equazione):

$$\begin{cases} \vec{R}^e + \vec{\Phi}^e = \vec{0} \\ \vec{\Omega}_B^e + \vec{\Psi}_B^e = \vec{0} \end{cases}$$

e quindi

$$\begin{cases} m\vec{g} - k(N - N') + \vec{\Phi}_B + \vec{\Phi}_C + \vec{\Phi}_A = \vec{0} \\ (G_2 - B) \times m\vec{g} + (N - B) \times [-k(N - N')] + (C - B) \times \vec{\Phi}_C + (A - B) \times \vec{\Phi}_A = \vec{0} \end{cases}$$

che in componenti forniscono

$$\begin{cases} \Phi_A \sin \theta_e - kl \cot \theta_e = 0 \\ -mg + \Phi_B + \Phi_C - \Phi_A \cos \theta_e = 0 \\ -mg \frac{l}{2} + \Phi_C l - \Phi_A l \sin \theta_e + \frac{kl^2}{2} \cot \theta_e = 0. \end{cases} \quad (4)$$

Sostituendo (3)₃ in (4)₂₋₃, otteniamo

$$\left\{ \begin{array}{l} \Phi_B = \frac{mg}{2} + \frac{MgL}{2l} \sin \theta_e \cos \theta_e (\cos \theta_e - \sin \theta_e) + \frac{kl}{2} \cot \theta_e \\ \qquad \qquad \qquad = \frac{mg}{2} + \frac{\sqrt{3} MgL}{16l} \left(\sqrt{3} + \frac{1}{2} \right) \\ \Phi_C = \frac{mg}{2} + \frac{MgL}{2l} \sin^2 \theta_e \cos \theta_e - \frac{kl}{2} \cot \theta_e = \frac{mg}{2} + \frac{\sqrt{3} MgL}{32l} . \end{array} \right.$$

► N.B. Mediante le equazioni cardinali della statica, sostituendo (3)₃ in (4)₁, si ritrova la posizione di equilibrio (2), determinata in precedenza con il metodo di stazionarietà del potenziale. □

Esercizio 2. Nel piano verticale Oxy si consideri il sistema materiale costituito da un disco omogeneo e pesante, di raggio R e massa m , che rotola senza strisciare sull'asse x e da un'asta omogenea e pesante AB , di massa m e lunghezza $4R$, il cui estremo A è incernierato senza attrito nel centro del disco. Oltre alla forza peso, sul sistema agiscono due molle ideali: la prima, di costante elastica $k_1 = \frac{mg}{3R}$, richiama l'estremo A dell'asta in O mentre la seconda, di costante elastica $k_2 = \frac{mg}{R}$, richiama B in O . Si chiede:

1. determinare le posizioni di equilibrio del sistema e discuterne la stabilità;
2. calcolare le reazioni vincolari interne ed esterne in una posizione di equilibrio stabile;
3. calcolare l'energia cinetica del sistema.

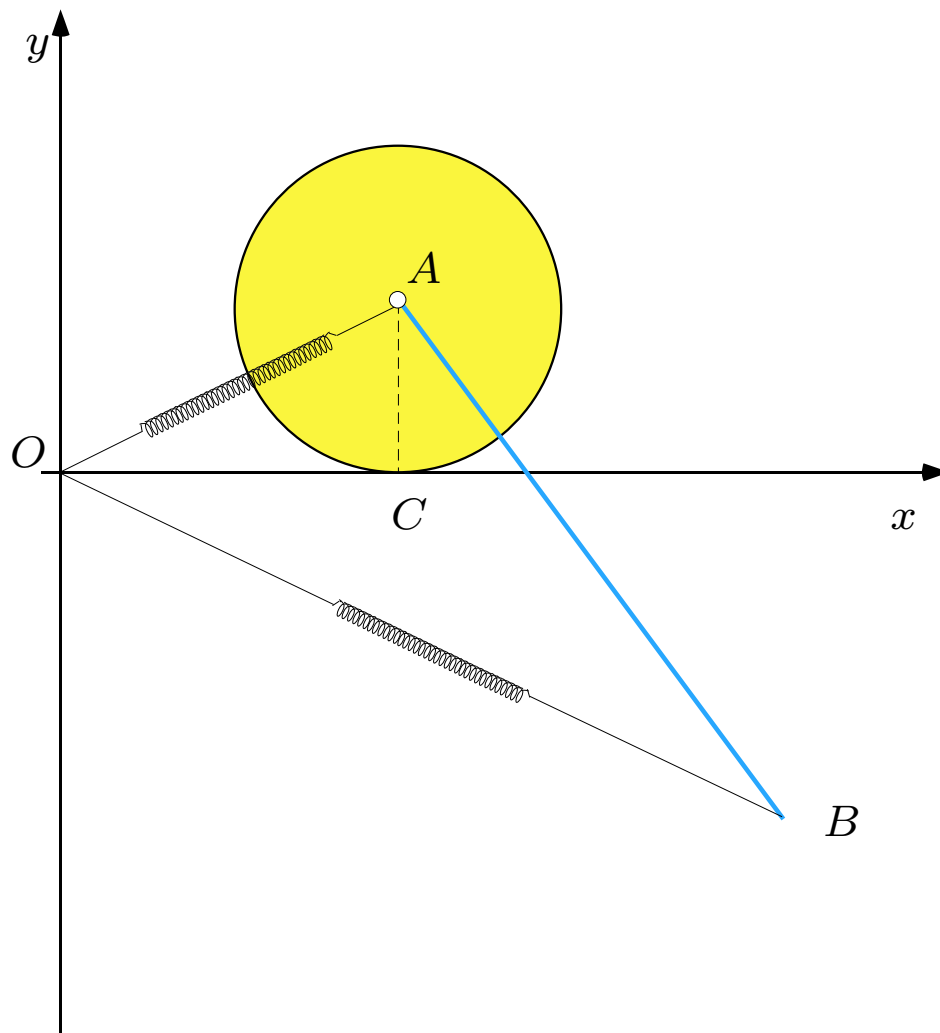


Figura 2:

Risoluzione. Sistema materiale olonomo, a vincoli lisci e fissi, soggetto a forze conservative, con **due gradi di libertà**. Siano

$$q_1 = x_C = x \in \mathbb{R}$$

$$q_2 = C\hat{A}B = \varphi \in (-\pi, \pi].$$

La funzione potenziale relativa alle forze applicate al sistema è

$$\mathcal{U} = -mg y_G - \frac{1}{2} k_1 |A - O|^2 - \frac{1}{2} k_2 |B - O|^2 + c$$

dove

$$|A - O|^2 = x^2 + R^2$$

$$|B - O|^2 = (x + 4R \sin \varphi)^2 + (4R \cos \varphi - R)^2$$

$$y_G = R - 2R \cos \varphi.$$

Pertanto

$$\mathcal{U} = -\frac{2}{3R}mgx^2 - 2mg(2x \sin \varphi - 2R \cos \varphi) + 2mgR \cos \varphi + c$$

Per determinare i punti di stazionarietà del potenziale, si consideri il sistema

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial \mathcal{U}}{\partial x} = 0 \\ \frac{\partial \mathcal{U}}{\partial \varphi} = 0. \end{array} \right.$$

Si determinano, riferite alla coppia ordinata (x, φ) , le seguenti **configurazioni di equilibrio ordinarie**

$$\begin{array}{cc} (0, 0), & (0, \pi), \\ \left(-\frac{3\sqrt{3}}{2}R, \frac{\pi}{3} \right), & \left(\frac{3\sqrt{3}}{2}R, -\frac{\pi}{3} \right). \end{array}$$

► Per lo studio della stabilità, essendo

$$\frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial x^2} = -\frac{4}{3R} mg < 0$$

$$\frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial x \partial \varphi} = -4mg \cos \varphi$$

$$\frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial \varphi^2} = 4mg[x \sin \varphi - R \cos \varphi] - 2mgR \cos \varphi$$

e ricordando

$$\mathcal{H}(x, \varphi) = \begin{vmatrix} \frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial x^2} & \frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial x \partial \varphi} \\ \frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial \varphi \partial x} & \frac{\partial^2 \mathcal{U}}{\partial \varphi^2} \end{vmatrix}$$

risulta

$$\mathcal{H}(0, 0) < 0 \Rightarrow \text{instabile}$$

$$\mathcal{H}(0, \pi) < 0 \Rightarrow \text{instabile.}$$

Inoltre si trova

$$\mathcal{H}\left(-\frac{3\sqrt{3}}{2}R, \frac{\pi}{3}\right) > 0 \Rightarrow \text{stabile}$$

$$\mathcal{H}\left(\frac{5\sqrt{3}}{2}R, -\frac{\pi}{3}\right) > 0 \Rightarrow \text{stabile}$$

► Per determinare le **reazioni vincolari interne ed esterne all'equilibrio**, si applichi la **prima equazione cardinale della statica all'asta AB** in una delle configurazioni di equilibrio stabile trovate

$$\vec{\Phi}_A + m\vec{g} + \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = \vec{0}$$

dove

$$\vec{F}_1 = -\frac{mg}{3R}(x\vec{i} + R\vec{j})$$

$$\vec{F}_2 = -\frac{mg}{R}[(x + 4R \sin \varphi)\vec{i} + (R - 4R \cos \varphi)\vec{j}] .$$

Risulta quindi

$$\left\{ \begin{array}{l} \Phi_{Ax} = 0 \\ \Phi_{Ay} = \frac{mg}{3} . \end{array} \right.$$

Svincolando invece il disco, la prima equazione cardinale della statica fornisce la reazione vincolare esterna $\vec{\Phi}_C$

$$-\vec{\Phi}_A + \vec{\Phi}_C + m\vec{g} = \vec{0} \Rightarrow \begin{cases} \Phi_{Cx} = 0 \\ \Phi_{Cy} = \frac{4mg}{3} . \end{cases}$$

Quindi $\vec{\Phi}_A = \frac{1}{3}mg\vec{j}$ e $\vec{\Phi}_C = \frac{4}{3}mg\vec{j}$.

L'energia cinetica del sistema è

$$T = T_{AB} + T_{\text{disco}} = \frac{1}{2}mv_G^2 + \frac{1}{2}I_{Gz}^{AB}\omega_{AB}^2 + \frac{1}{2}I_{Cz}^{\text{disco}}\omega_{\text{disco}}^2$$

► dove

$$\begin{aligned}v_G^2 &= \dot{x}^2 + 4R\dot{x}\dot{\varphi} \cos \varphi + 4R^2\dot{\varphi}^2 \\I_{Gz}^{AB} &= \frac{m}{12}(4R)^2 = \frac{m}{3}4R^2 \\\omega_{AB}^2 &= \dot{\varphi}^2 \\I_{Cz}^{\text{disco}} &= \frac{3mR^2}{2} \\\omega_{\text{disco}}^2 &= \left(\frac{\dot{x}}{R}\right)^2\end{aligned}$$

Pertanto l'energia cinetica del sistema materiale è

$$T = \frac{5}{4}m\dot{x}^2 + 2mR\dot{x}\dot{\varphi} \cos \varphi + \frac{8}{3}mR^2\dot{\varphi}^2. \quad \square$$