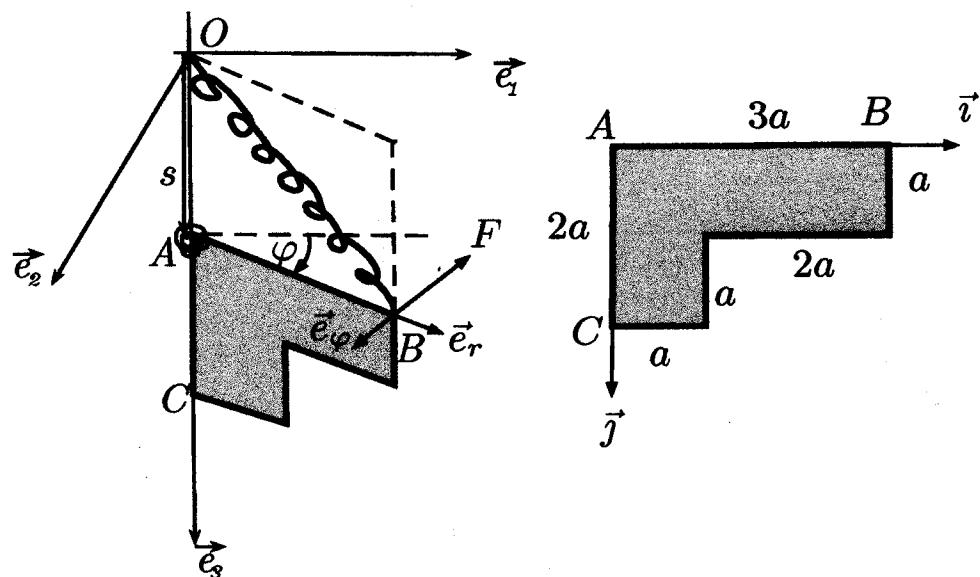


Compito di Meccanica Razionale (9 CFU)

Trieste, 12 settembre 2016

(G. Tondo)



La lamina omogenea della figura, di massa $4m$, è vincolata ad una guida fissa verticale passante per O , mediante un collare cilindrico fissato al vertice A . Il vertice B è collegato a una molla di costante elastica c_1 , che ha l'altro estremo fissato al punto O , mentre il vertice in A è collegato ad una molla angolare con asse verticale, di costante elastica $c_2 = 3c_1a^2$. Inoltre, nel punto B è applicata una forza F che si mantiene sempre ortogonale alla lamina. Scelte come coordinate libere la coordinata $s \in \mathbb{R}$ di A rispetto a O lungo la guida verticale e l'angolo $\varphi \in \mathbb{R}$ della figura (scelto in modo che $\varphi = 0$ coincida con la posizione di riposo della molla angolare) si chiede di

STATICA

Determinare:

- 1) il baricentro G della lamina rispetto alla coppia di assi $(A; \vec{i}, \vec{j})$;
- 2) le configurazioni di equilibrio della lamina e la loro stabilità;
- 3) la reazione e il momento della reazione vincolare della guida sulla lamina in A , all'equilibrio.

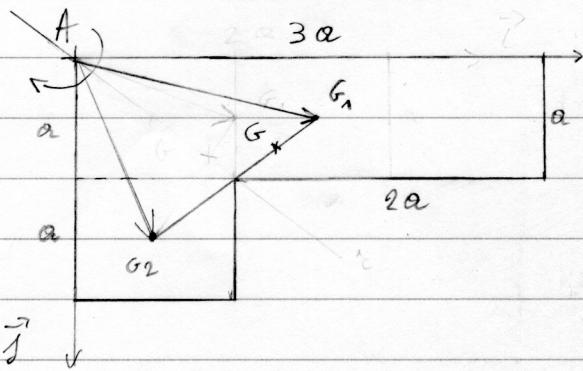
DINAMICA

- 4) Scrivere un sistema di equazioni differenziali pure di moto;
- 5) determinarne l'integrale generale e dire se il moto complessivo è periodico (giustificando la risposta);
- 6) calcolare la reazione e il momento della reazione vincolare della guida sulla lamina in A , durante i moti.

Torna del 12/09/2016

1) Baricentro della lamina

Si può determinare utilizzando le proprietà distributive



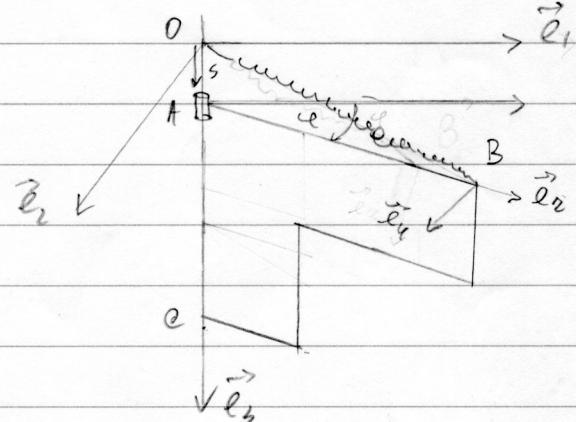
Analiticamente:

$$\begin{aligned} G - A &= \frac{3m}{4m} (G_1 - A) + m(G_2 - A) = \frac{1}{4} \left(3 \left(\frac{3a\vec{i} + a\vec{j}}{2} \right) + \left(\frac{a\vec{i} + 3a\vec{j}}{2} \right) \right) = \\ &= \frac{1}{4} a (5\vec{i} + 3\vec{j}) \end{aligned}$$

Cinematica

Il modello è costituito da un unico rigido ed ha 2 g.l. come si evince dai metodi dei congelamenti meccanici.
Coordinate libere: $\varphi \in \mathbb{R}, \psi \in \mathbb{R}$.

Basi di versori:



$$\begin{aligned} (\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3) &: \text{"fissi"} \quad \begin{cases} \vec{e}_1 = \cos \varphi \vec{e}_1 + \sin \varphi \vec{e}_2 \\ \vec{e}_2 = -\sin \varphi \vec{e}_1 + \cos \varphi \vec{e}_2 \\ \vec{e}_3 = \vec{e}_3 \end{cases} \\ (\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3) &: \text{"interna"} \end{aligned}$$

$$(\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}): \text{"solidale"} \quad \begin{cases} \vec{i} = \vec{e}_1 \\ \vec{j} = \vec{e}_2 \\ \vec{k} = -\vec{e}_3 \end{cases}$$

2) Equilibri

La sollecitazione attiva, data dal peso, dalle molle in B e dalle molle angolare in A, è conservativa. Quindi, poniamo di calcolarne l'energia potenziale e poi le componenti lagrangiane.

$$(2.1) V(s, \varphi) = -4m\vec{g} \cdot \vec{x}_B + \frac{1}{2}c_1 \vec{OB}^2 + \frac{1}{2}c_2 \varphi^2$$

$$(2.2) \vec{x}_B := (\vec{G} \cdot \vec{O}) = (\vec{G} \cdot \vec{A}) + (\vec{A} \cdot \vec{O}) = \frac{\alpha}{h}(5\vec{i} + 3\vec{j}) + s\vec{k}_3 = \frac{5}{h}\alpha\vec{e}_2 + \left(\frac{3}{h}\alpha + s\right)\vec{e}_3$$

$$(2.3) \vec{B} \cdot \vec{O} = (\vec{B} \cdot \vec{A}) + (\vec{A} \cdot \vec{O}) = 3\alpha\vec{e}_2 + s\vec{e}_3 \Rightarrow \frac{\partial \vec{x}_B}{\partial s} = \vec{e}_3, \frac{\partial \vec{x}_B}{\partial \varphi} = 3\alpha\vec{e}_q$$

$$(2.4) \vec{OB}^2 = |\vec{B} \cdot \vec{O}|^2 = 9\alpha^2 + s^2$$

Allora

$$(2.5) V(s, \varphi) = -4mg\vec{e}_3 \cdot \left(\frac{5}{h}\alpha\vec{e}_2 + \left(\frac{3}{h}\alpha + s\right)\vec{e}_3 \right) + \frac{1}{2}c_1(9\alpha^2 + s^2) + \frac{1}{2}c_2\varphi^2$$

trascurando le costanti

$$= -4mg s + \frac{1}{2}c_1 s^2 + \frac{1}{2}c_2 \varphi^2$$

$$(2.6) Q_s = \frac{\partial(-V)}{\partial s} = 4mg - c_1 s, \quad Q_\varphi = -c_2 \varphi$$

Rimangono da calcolare le componenti lagrangiane del conico. Folloxer.

$$(2.7) Q_s^{(Ric)} = \vec{F}_B \cdot \frac{\partial \vec{x}_B}{\partial s} = -F\vec{e}_q \cdot \vec{e}_3 = 0$$

$$(2.8) Q_\varphi^{(Ric)} = \vec{F}_B \cdot \frac{\partial \vec{x}_B}{\partial \varphi} = -F\vec{e}_q \cdot 3\alpha\vec{e}_q = -3Fa$$

(3)

le eq. pure di equilibrio sono

$$\begin{cases} 4mg - c_1 s = 0 \\ -c_2 \varphi - 3F\alpha = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{aligned} s_e &= 4 \frac{mg}{c_1} \\ \varphi_e &= -\frac{3F\alpha}{c_2} = -\frac{3F\alpha}{3c_1\alpha^2} = -\frac{F}{c_1\alpha} \end{aligned}$$

Dunque, esiste l'unica configurazione di equilibrio

$$\vec{\varphi}_e = (s_e, \varphi_e) = \left(4 \frac{mg}{c_1}, -\frac{F}{c_1\alpha} \right)$$

Lo studio della stabilità tramite lo studio dell'energia potenziale ha senso se tutta la sollecitazione attiva è conservativa. È immediato verificare che, in questo caso, il carico follower è conservativo, poiché $\dot{Q}_s^{(\text{ext})}$ e $\dot{Q}_\varphi^{(\text{ext})}$ superano il test delle derivate inverse.

$$\frac{\partial Q_s}{\partial \dot{q}}^{(\text{ext})} = 0 = \frac{\partial Q_\varphi}{\partial \dot{s}}^{(\text{ext})}$$

Allora, anche il carico follower ammette energia potenziale $V^{(\text{ext})}$ che non è necessario calcolare. Inoltre, la matrice tensione di $V^{(\text{tot})} = V + V^{(\text{ext})}$ è data da

$$H_{V^{(\text{tot})}} = H_V + H_{V^{(\text{ext})}} = \begin{bmatrix} \frac{\partial Q_s}{\partial s} & \frac{\partial Q_s}{\partial \varphi} \\ \frac{\partial Q_\varphi}{\partial s} & \frac{\partial Q_\varphi}{\partial \varphi} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \frac{\partial Q}{\partial s} & \frac{\partial Q}{\partial \varphi} \\ \frac{\partial Q_\varphi}{\partial s} & \frac{\partial Q_\varphi}{\partial \varphi} \end{bmatrix}^{(\text{ext})}$$

$$= \begin{bmatrix} c_1 & 0 \\ 0 & c_2 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_1 & 0 \\ 0 & \frac{1}{3c_1\alpha^2} \end{bmatrix} \Rightarrow \vec{\varphi}_e \text{ è un punto di min.} \\ \Rightarrow \text{eq. stabile.}$$

2) Reazioni in A all'equilibrio

L'insieme delle reazioni del vincolo in A riporta sempre riduzione a una forza e una coppia

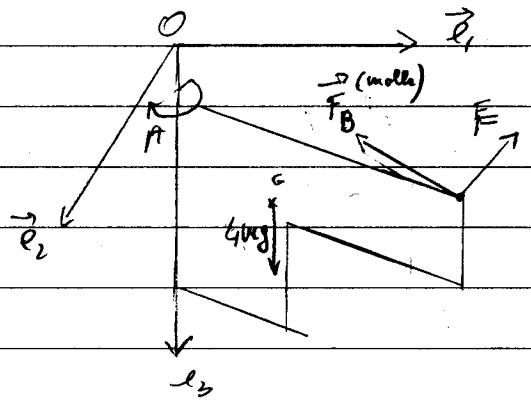
$$(4.1) \quad \mathcal{L}^{(\text{rest})} = \left\{ (\mathbf{A}, \vec{\phi}), \vec{\mu} \right\}$$

Poiché il vincolo è, per ipotesi, non dissipativo

$$(4.2) \quad \vec{\phi} \cdot \vec{e}_3 = 0, \quad \vec{\mu} \cdot \vec{e}_3 = 0,$$

non in statica, non in dinamica. Per determinare $\mathcal{L}^{(\text{rest})}$ scriviamo le ECS sul modello.

$$(4.3) \quad \begin{cases} \vec{B}^{(\text{ext}, \text{est})} + \vec{\phi} = \vec{0} \\ \vec{M}_A^{(\text{ext}, \text{est})} + \vec{\mu} = \vec{0} \end{cases}$$



$$(4.4) \quad \vec{B}^{(\text{ext}, \text{est})} = 4m \vec{g} + \vec{F}_B = 4m \vec{g} - c_1 (\vec{B} - \vec{0}) - F \vec{e}_\varphi = -c_1 (\vec{B} - \vec{0}) - F \vec{e}_\varphi = -c_1 (3 \alpha \vec{e}_2 + 2 \vec{e}_3) - F \vec{e}_\varphi$$

Quindi

$$(4.5) \quad \vec{\phi} = -\vec{B}_{\vec{e}_\varphi}^{(\text{ext}, \text{est})} = -\cancel{(4m \vec{g} - c_1 \vec{e}_\varphi)} \vec{e}_3 + 3c_1 \alpha \vec{e}_2 \vec{e}_\varphi + F \vec{e}_\varphi \vec{e}_\varphi$$

$$\vec{M}_A^{(\text{ext}, \text{est})} = -c_1 \varphi \vec{e}_3 + (G - A) \times 4m \vec{g} + (\vec{B} - \vec{0}) \times \vec{F}_B$$

$$(4.6) \quad = -c_1 \varphi \vec{e}_3 + \frac{a}{4} (5 \vec{e}_1 + 3 \vec{e}_2) \times 4m \vec{g} + 3 \alpha \vec{e}_2 \times (-c_1 (3 \vec{e}_2 + 2 \vec{e}_3) - F \vec{e}_\varphi)$$

$$= -c_1 \varphi \vec{e}_3 + 5m a K + 3 \alpha c_1 s \vec{e}_\varphi - 3 \alpha F \vec{e}_3 =$$

$$= -c_1 \varphi \vec{e}_3 + a (-5m g + 3c_1 s) \vec{e}_\varphi - 3 \alpha F \vec{e}_3$$

Allora, in \vec{g}_e vale

$$(5.1) \vec{\mu} = -\frac{\vec{H}_{\text{ext}, \text{et}}}{\vec{g}_e} = \alpha \left(5mg - 3C_1 \dot{\varphi} \right) \vec{e}_y + \cancel{\left(C_2 \dot{\varphi} + 3\alpha F \right) \vec{e}_z}$$

$$= \alpha \left(5mg - 3C_1 \frac{4mg}{C_1} \right) \vec{e}_y = -7mg\alpha \vec{e}_y$$

Dinamica

4) Eq. differenziali pure di moto

Saranno le EL. A tale scopo, calcoliamo l'energia cinetica del modello. Conviene utilizzare la rappresentazione

$$(5.2) K = \frac{1}{2} (4m) |\vec{v}_A|^2 + 4m \vec{v}_A \cdot \vec{\omega} \times (\vec{r} - \vec{A}) + \frac{1}{2} \vec{\omega} \cdot I_A(\vec{\omega}),$$

in cui il prodotto mixto risulta nullo poiché $\vec{v}_A \parallel \vec{\omega} \parallel \vec{e}_3$.

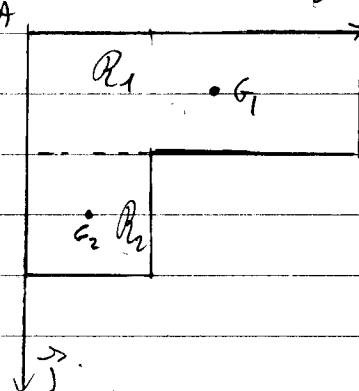
$$(5.3) \vec{v}_A = \dot{\varphi} \vec{e}_3, \quad \vec{\omega} \cdot I_A(\vec{\omega}) = \dot{\varphi}^2 \vec{e}_3 \cdot I_A(\vec{e}_3)$$

Calcolo di $\vec{e}_3 \cdot I_A(\vec{e}_3)$

Sappiamo che $\vec{e}_3 \cdot I_A(\vec{e}_3)$ è il momento d'inerzia del rigido rispetto all'asse ($A, \vec{e}_3 \equiv \vec{i}$). Calcoliamolo.

$$(5.4) I_{A3} = I_{A3}^{(1)} + I_{A3}^{(2)} = \frac{1}{3} (8m) (3\alpha)^2 + \frac{1}{3} m \alpha^2 = \left(9 + \frac{1}{3} \right) m \alpha^2 =$$

$$= \frac{28}{3} m \alpha^2$$



Allora

$$(6.1) \quad K = 2 m \ddot{s}^2 + \frac{14 m \alpha^2 \dot{\varphi}^2}{3} =$$

$$EL_s: \frac{\partial K}{\partial s} = 4m\ddot{s}, \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial K}{\partial \dot{s}} \right) = 4m\ddot{s}, \quad \frac{\partial K}{\partial \dot{\varphi}} = 0$$

$$4m\ddot{s} = Q_s + Q_s^{(R\alpha)}$$

$$(6.2) \quad \boxed{4m\ddot{s} = 4mg - c_1 s}$$

$$EL_\varphi: \frac{\partial K}{\partial \dot{\varphi}} = \frac{28m^2 \dot{\varphi}}{3}, \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial K}{\partial \ddot{\varphi}} \right) = \frac{28m^2 \ddot{\varphi}}{3}, \quad \frac{\partial K}{\partial \varphi} = 0$$

$$\frac{28}{3} m \alpha^2 \ddot{\varphi} = Q_\varphi + Q_\varphi^{(R\alpha)}$$

$$(6.3) \quad \boxed{\frac{28}{3} m \alpha^2 \ddot{\varphi} = -3c_1 \alpha^2 \varphi - 3F \alpha}$$

Denunque, il sistema delle EL è.

$$(6.4) \quad \begin{cases} 4m\ddot{s} + c_1 s = 4mg \\ \frac{28}{3} m \alpha^2 \ddot{\varphi} + 3c_1 \alpha^2 \varphi = -3F \end{cases}$$

cioè un insieme di EDO del 2° ordine, lineare e coefficienti costanti, non omogenee e disaccoppiate.

5) Integriamo il sistema delle EL (6.4), che sono entroalbe non omogenee. Quindi, il loro integrale generale è somma di una soluzione particolare, per esempio la soluzione stazionaria, più l'integrale generale dell'omogenea associata. Dunque, per la prima (6.4)

$$(7.1) \quad \ddot{s} + \frac{c_1}{6m} s = g$$

consideriamo la soluzione stazionaria

$$(7.2) \quad s_e = \frac{4mg}{c_1}$$

e l'integrale generale dell'omogenea associata

$$(7.3) \quad \tilde{s}(t) = A \cos(\nu_1 t + \alpha) \quad \nu_1 = \sqrt{\frac{c_1}{6m}}$$

Quindi

$$(7.4) \quad s(t) = A \cos(\nu_1 t + \alpha) + \frac{4mg}{c_1}$$

la seconda delle EL (6.4) è

$$(7.5) \quad \ddot{\varphi} + \frac{9c_1}{28m} \varphi = -\frac{9}{28} F_{ma}$$

dunque

$$(7.6) \quad \varphi(t) = B \cos(\nu_2 t + \beta) - \frac{F}{c_1 a} \quad \nu_2 = 3 \sqrt{\frac{c_1}{28m}}$$

Il rapporto tra i periodi della (7.4) e della (7.6) vale

$$\frac{T_0}{T_\varphi} = \frac{\nu_2}{\nu_1} = 3 \sqrt{\frac{c_1}{28m} \frac{6m}{c_1}} = \frac{3}{\sqrt{7}} \neq Q \Rightarrow \text{non periodico}$$

6) Reazioni vir-colore e momento delle reazioni in dimensione: $\mathcal{L}' = \{(A, \vec{\phi}'), (\vec{\mu}', \vec{\mu}''')\}$

Sciviamo le ECD sul modello:

$$(8.1) \quad \left\{ \begin{array}{l} \vec{\phi}' + \vec{R}^{(\text{ext}, \text{ext})} = 4m \vec{a}_G \\ \vec{\mu}' + \vec{\mu}_A^{(\text{ext}, \text{ext})} = \frac{d\vec{l}_A}{dt} + \vec{v}_A \times 4m \vec{v}_G \end{array} \right.$$

$$\vec{a}_G = \vec{v}_G = \frac{d^2(G-O)}{dt^2} \stackrel{(8.2)}{=} \frac{d}{dt} \left(\frac{5}{4} \alpha \vec{e}_2 + \frac{3}{2} \vec{e}_3 \right) = \frac{5}{4} \alpha \ddot{\vec{e}}_2 + \frac{3}{2} \ddot{\vec{e}}_3,$$

$$\ddot{\vec{e}}_2 = \frac{d \vec{e}_2}{dt} = \frac{d}{dt} (\dot{\varphi} \vec{e}_\varphi) = -\dot{\varphi}^2 \vec{e}_2 + \dot{\varphi} \ddot{\vec{e}}_\varphi$$

Quindi

$$(8.2) \quad \vec{a}_G = -\frac{5}{4} \alpha \dot{\varphi}^2 \vec{e}_2 + \frac{5}{4} \alpha \dot{\varphi} \ddot{\vec{e}}_\varphi + \frac{3}{2} \ddot{\vec{e}}_3$$

Dunque

$$(8.3) \quad \vec{\phi}' = -\vec{R}^{(\text{ext}, \text{ext})} + 4m \vec{a}_G = -4m \dot{\varphi} \vec{e}_3 + c_1 \left(3\alpha \vec{e}_2 + \frac{3}{2} \vec{e}_3 \right) + F \vec{e}_\varphi + 4m \left(-\frac{5}{4} \alpha \dot{\varphi}^2 \vec{e}_2 + \frac{5}{4} \alpha \dot{\varphi} \ddot{\vec{e}}_\varphi + \frac{3}{2} \ddot{\vec{e}}_3 \right)$$

$$(8.4) \quad \vec{\phi}' = (3\alpha c_1 - 5m\alpha \dot{\varphi}^2) \vec{e}_2 + (F + 5m\alpha \dot{\varphi}) \vec{e}_\varphi + \left(4m \ddot{\vec{e}}_3 - 4m \dot{\varphi} \vec{e}_3 + c_1 \left(3\alpha \vec{e}_2 + \frac{3}{2} \vec{e}_3 \right) \right) \vec{e}_3$$

$$= (3\alpha c_1 - 5m\alpha \dot{\varphi}^2) \vec{e}_2 + (F + 5m\alpha \dot{\varphi}) \vec{e}_\varphi$$

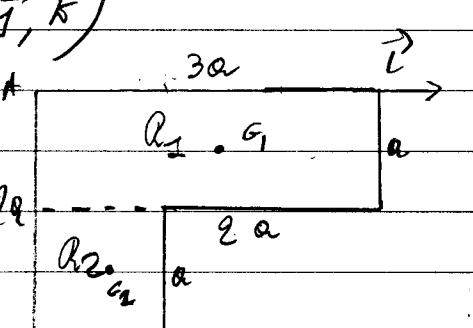
Poiché il modello è rigido, la T ECD si può scrivere

$$\vec{\mu} + \vec{M}_{\text{ext}}^{(\text{ext}, \text{ext})} = I_A(\vec{\omega}) + \vec{\omega} \times I_A(\vec{\omega}) + (G - A) \times 4 \pi \vec{a}_A$$

Calcoliamo I_A rispetto alle forme $(A, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$

$$I_{Axx} = I_{Axx}^{(1)} + I_{Axx}^{(2)} = \frac{1}{3} m \alpha^2 + \left(\frac{1}{12} m \alpha^2 + m \left(\frac{3}{2} \alpha \right)^2 \right) = \frac{28}{3} m \alpha^2$$

$$= \left(1 + \frac{1}{12} + \frac{9}{4} \right) m \alpha^2 = \frac{10}{3} m \alpha^2$$



$$I_{Ayy} = I_{Ayy}^{(1)} + I_{Ayy}^{(2)} = \frac{1}{3} 3m(3a)^2 + \frac{1}{3} m \alpha^2 = \frac{28}{3} m \alpha^2$$

$$I_{Axy} = I_{Axy}^{(1)} + I_{Axy}^{(2)}$$

$$I_{Axy}^{(1)} = - \int_{R_1}^{} \int_{0}^{3a} x y \, dy \, dx = - \frac{3m}{3a^2} \int_{0}^{3a} x \left(\int_{0}^{3a} y \, dy \right) dx =$$

$$= - \frac{m}{a^2} \int_{0}^{3a} x \frac{\alpha^2}{2} dx = - \frac{m}{2} \left[\frac{x^2}{2} \right]_{0}^{3a} = - \frac{m}{4} \frac{9a^2}{2}$$

$$I_{Axy}^{(2)} = - \int_{R_2}^{} \int_{0}^{a} x y \, dy \, dx = - \frac{m}{a^2} \int_{0}^{a} x \left(\int_{0}^{a} y \, dy \right) dx = - \frac{m}{a^2} \int_{0}^{a} x \left[\frac{y^2}{2} \right]_{0}^{a} dx$$

$$= - \frac{m}{a^2} \left(\frac{1}{2} a^2 - \frac{1}{2} \alpha^2 \right) \int_{0}^{a} x \, dx = - \frac{3}{2} m \frac{\alpha^2}{2} = - \frac{3}{4} m \alpha^2$$

Quindi

$$I_{Axy} = - \frac{12}{4} m \alpha^2 = - 3 m \alpha^2$$

Dunque, la matrice di I_A ris. alla terna $(\vec{A}, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ è

$$I_A = m\alpha^2 \begin{bmatrix} \frac{10}{3} & -3 & 0 \\ -3 & \frac{18}{3} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{38}{3} \end{bmatrix}$$

Allora,

$$I_A(\vec{e}_3) = I_A(\vec{j}) = m\alpha^2 \left(-3\vec{e}_2 + \frac{28}{3}\vec{e}_3 \right) = \left(-3\vec{e}_2 + \frac{28}{3}\vec{e}_3 \right) m\alpha^2$$

$$I_A(\vec{\omega}) = I_A(\vec{\phi}\vec{e}_3) = \vec{\phi} I_A(\vec{e}_3) = \vec{\phi} \left(-3\vec{e}_2 + \frac{28}{3}\vec{e}_3 \right) m\alpha^2$$

$$\vec{\omega} \times I_A(\vec{\omega}) = \vec{\phi} \vec{e}_3 \times I_A(\vec{\phi}\vec{e}_3) = \vec{\phi}^2 \vec{e}_3 \times \vec{j}(\vec{e}_3) = \vec{\phi}^2 \vec{e}_3 \times \left(-3\vec{e}_2 + \frac{28}{3}\vec{e}_3 \right) m\alpha^2$$

$$= -3m\alpha^2 \vec{\phi}^2 \vec{e}_3 \times \vec{e}_2 = -3m\alpha^2 \vec{\phi}^2 \vec{e}_q$$

$$(F - A) \times 4m\vec{e}_3 = \frac{a}{4} \left(5\vec{e}_1 + 3\vec{j} \right) \times 4m\ddot{s}\vec{e}_3 = 5m\ddot{s}\vec{e}_1 \times \vec{j} =$$

$$= 5m\ddot{s}\vec{e}_1 - 5m\ddot{s}\vec{e}_q$$

Dunque

$$\vec{\mu} + \vec{r}_A^{(ext, ext)} = \left(-3\vec{e}_2 + \frac{28}{3}\vec{e}_3 \right) m\alpha^2 \vec{\phi} - 3m\alpha^2 \vec{\phi}^2 \vec{e}_q - 5m\ddot{s}\vec{e}_1$$

$$\vec{\mu} \stackrel{(6.6)}{=} c_2 \vec{\phi} \vec{e}_3 - a \left(-5mg + 3c_1 s \right) \vec{e}_q + 3F_a \vec{e}_3 \left(-3\vec{e}_2 + \frac{28}{3}\vec{e}_3 \right) m\alpha^2 \vec{\phi} - mg \left(3\alpha \vec{\phi}^2 + 5\ddot{s} \right) \vec{e}_q$$

$$= -3m\alpha^2 \vec{\phi}^2 \vec{e}_2 - a \left(-5mg + 3c_1 s + 3m\alpha \vec{\phi}^2 + 5m\ddot{s} \right) \vec{e}_q +$$

$$+ \left(3c_1 \alpha^2 \vec{\phi} + 3F_a + \frac{28}{3}m\alpha^2 \vec{\phi}^2 \right) \vec{e}_3$$

(6.4)