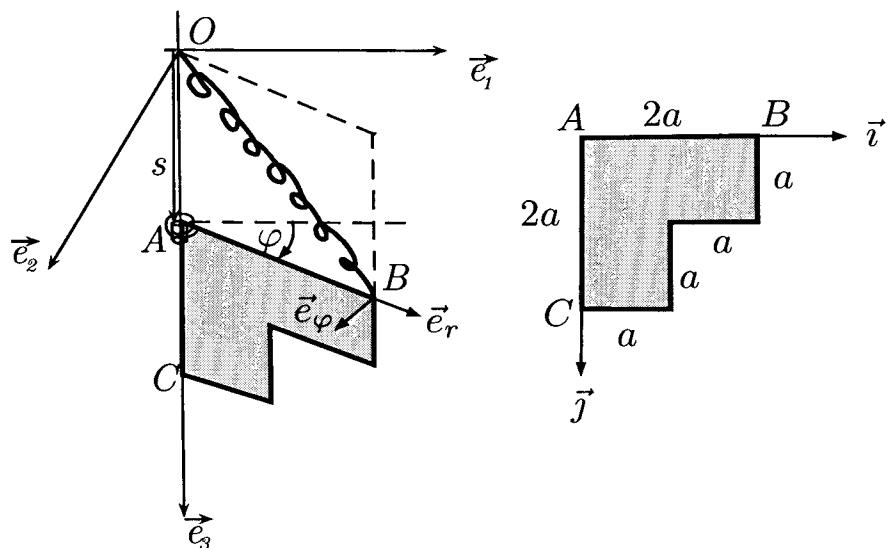


## Compito di Meccanica Razionale (9 CFU)

Trieste, 13 giugno 2016  
(G. Tondo)



La lamina omogenea della figura, di massa  $3m$ , 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  $c_2 = 4c_1a^2$ . 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

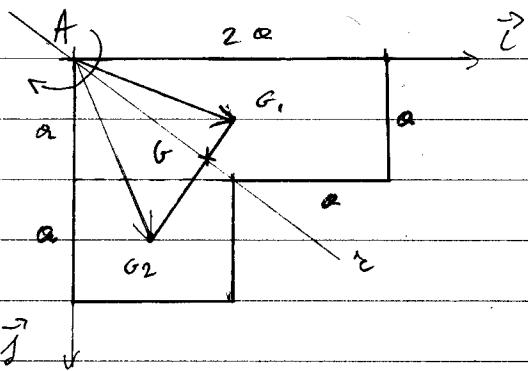
- 4) Scrivere un sistema di equazioni differenziali pure di moto;
- 5) determinarne l'integrale generale e dire se i moti complessivi sono periodici (giustificando la risposta);
- 6) calcolare la reazione e il momento della reazione vincolare della guida sulla lamina in  $A$ , durante i moti.

Tese del 13/06/2016

### 1) Baricentro delle lame

Si può determinare utilizzando le proprietà di simmetria e le proprietà distributiva:

$$G = \bar{r} \cap G_1 G_2.$$



Analiticamente:

$$\begin{aligned} G - A &= \frac{2}{3} M \left( G_1 - A \right) + \frac{1}{3} M \left( G_2 - A \right) = \frac{1}{3} \left( 2 \left( a \vec{i} + \frac{a}{2} \vec{j} \right) + \left( \frac{a}{2} \vec{i} + \frac{3}{2} a \vec{j} \right) \right) = \\ &= \frac{5}{6} a (\vec{i} + \vec{j}) \end{aligned}$$

Cinematica

Il modello è costituito da un unico rigido ed ha 2 g.l.  
come si evince dal metodo dei congegni + meccanici.  
Coordinate libere:  $s \in \mathbb{R}, \varphi \in \mathbb{R}$ .

Basi di versori:

$(\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3)$ : "fissa"

$$\begin{cases} \vec{e}_1 = \cos \varphi \vec{e}_1 + \sin \varphi \vec{e}_2 \\ \vec{e}_2 = -\sin \varphi \vec{e}_1 + \cos \varphi \vec{e}_2 \\ \vec{e}_3 = \vec{e}_3 \end{cases}$$

$(\vec{e}_2, \vec{e}_4, \vec{e}_3)$ : "interna"

$$\begin{cases} \vec{l} = \vec{e}_2 \\ \vec{j} = \vec{e}_3 \\ \vec{k} = -\vec{e}_4 \end{cases}$$

$(\vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ : "rotabile"

## 2) Equilibri

La sollecitazione ottiva, data dal peso, dalle molle in B e dalle molle angolari in A, è conservativa. Dunque, possiamo utilizzare il Teo. di stazarietà dell'energie potenziale

$$V(s, \varphi) = -3m\vec{g} \cdot \vec{x}_G + \frac{1}{2}c_1 \overline{OB}^2 + \frac{1}{2}c_2 \varphi^2$$

$$\vec{x}_G := (\vec{G} - \vec{O}) = (\vec{G} - \vec{A}) + (\vec{A} - \vec{O}) = \frac{5\alpha}{6}(\vec{i} + \vec{j}) + s\vec{e}_3 = \frac{5\alpha}{6}\vec{e}_2 + \left(\frac{5\alpha + s}{6}\right)\vec{e}_3$$

$$\vec{B} - \vec{O} = (\vec{B} - \vec{A}) + (\vec{A} - \vec{O}) = 2\alpha\vec{e}_2 + s\vec{e}_3$$

$$\overline{OB}^2 = |\vec{B} - \vec{O}|^2 = 4\alpha^2 + s^2$$

Allora

$$\begin{aligned} V(s, \varphi) &= -3mg\vec{e}_3 \cdot \left( \frac{5\alpha}{6}\vec{e}_2 + \left(\frac{5\alpha + s}{6}\right)\vec{e}_3 \right) + \frac{1}{2}c_1(4\alpha^2 + s^2) + \frac{1}{2}c_2\varphi^2 \\ &\text{tralasciando le costanti} \\ &= -3mg s + \frac{1}{2}c_1 s^2 + \frac{1}{2}c_2 \varphi^2 \end{aligned}$$

Cerchiamo i punti stazionari di V.

$$\frac{\partial V}{\partial s} = -3mg + c_1 s = -Q_s$$

$$\frac{\partial V}{\partial \varphi} = c_2 \varphi = h c_1 \alpha^2 \varphi = -Q_\varphi$$

(3)

le eq. pure di equilibrio sono

$$\begin{cases} -3mg + c_1 \varphi = 0 \\ 4c_1\alpha^2 \varphi = 0 \end{cases} \quad \Leftrightarrow \quad \begin{aligned} \varphi_c &= \frac{3mg}{c_1} \\ \varphi_c &= 0 \end{aligned}$$

Dunque, esiste l'unica configurazione di equilibrio

$$\vec{\varphi}_c = (\varphi_c, \dot{\varphi}_c) = \left( \frac{3mg}{c_1}, 0 \right)$$

Studieremo la stabilità:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial s^2} = c_1, \quad \frac{\partial^2 V}{\partial \varphi \partial s} = 0, \quad \frac{\partial^2 V}{\partial \varphi^2} = 4c_1\alpha^2$$

Allora

$$\mathcal{H}_{V/\vec{\varphi}_c} = \begin{bmatrix} c_1 & 0 \\ 0 & 4c_1\alpha^2 \end{bmatrix} \Rightarrow \mathcal{H}_{11} = c_1 > 0$$

$$\det(\mathcal{H}_{V/\vec{\varphi}_c}) > 0$$

Quindi,  $\vec{\varphi}_c$  è un punto di minimo per  $V$ , dunque  
è un equilibrio stabile

2) Reazioni in A all'equilibrio

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

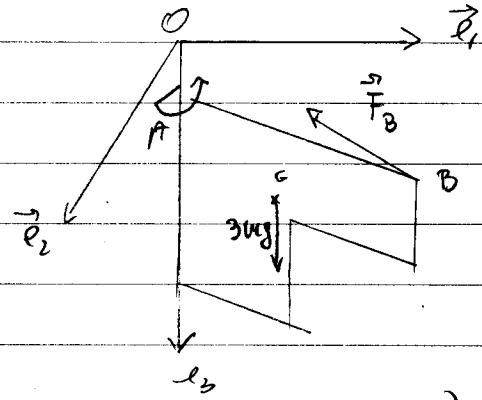
$$(4.1) \quad \mathcal{L}^{(\text{rest})} = \{(A, \vec{\phi}), \vec{\mu}\}$$

Poiché il vincolo è, per ipotesi, non dissipativo

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

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

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



$$(4.4) \quad \vec{B}^{(\text{ext}, \text{est})} = 3mg\vec{e}_2 + \vec{F}_B = 3mg\vec{e}_2 - c_1(B-A) = 3mg\vec{e}_2 - c_1(2\vec{e}_2 + 2\vec{e}_3)$$

Quindi

$$(4.5) \quad \vec{\phi} = -\vec{B}_{\text{tot}}^{(\text{ext}, \text{est})} = -\cancel{(3mg - c_1\vec{e}_2)}\vec{e}_3 + 2c_1\alpha\vec{e}_2 = 2c_1\alpha\vec{e}_1$$

$$\vec{M}_A^{(\text{ext}, \text{est})} = -c_1\varphi\vec{e}_3 + (G-A) \times 3mg\vec{e}_2 + (B-A) \times \vec{F}_B$$

$$(4.6) \quad = -c_1\varphi\vec{e}_3 + \frac{5}{6}\alpha(\vec{e}_1 + \vec{e}_2) \times 3mg\vec{e}_2 + 2\alpha\vec{e}_2 \times (-c_1(2\vec{e}_2 + 2\vec{e}_3))$$

$$= -c_1\varphi\vec{e}_3 + \frac{5}{2}\alpha mg\vec{e}_1 + 9\alpha c_1 s\vec{e}_2 = -c_1\varphi\vec{e}_3 + \alpha \left( \frac{5}{2}mg + 9c_1 s \right) \vec{e}_1$$

Allora, in  $\vec{g}_e$  vale

$$(5.1) \vec{\mu} = -\vec{H}_A^{(\text{ext}, \text{et})} = \alpha \left( \frac{5}{2} mg - 2C_1 \dot{\varphi} \right) \vec{e}_\varphi = \alpha \left( \frac{5}{2} mg - 2C_1 \frac{3mg}{C_1} \right) \vec{e}_2 \\ = -\frac{7}{2} mg \alpha \vec{e}_2$$

### Dinamica

4) Eq. differenziali pure di moto

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

$$(5.2) K = \frac{1}{2} (3m) |\vec{v}_A|^2 + 3m \vec{v}_A \cdot \vec{\omega} \times (\vec{r} - \vec{A}) + \frac{1}{2} \vec{\omega} \cdot I_A(\vec{\omega}),$$

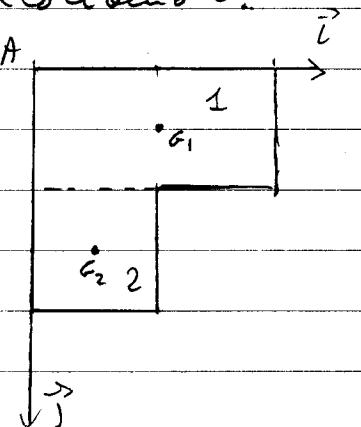
in cui il prodotto mixto risulta nullo poiché  $\vec{v}_A \parallel \vec{\omega} \parallel \vec{e}_3$ .

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

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.

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



Allora

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

$$EL_s: \frac{\partial K}{\partial s} = 3m\ddot{s}, \quad \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial K}{\partial \dot{s}} \right) = 3m\ddot{s}, \quad \frac{\partial K}{\partial \dot{s}} = 0$$

$$3m\ddot{s} = Q_s$$

$$(6.2) \quad \boxed{3m\ddot{s} = 3mg - c_1 s}$$

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

$$3m\alpha^2 \ddot{\varphi} = Q_\varphi$$

$$(6.3) \quad \boxed{3m\alpha^2 \ddot{\varphi} = -4c_1 \alpha^2 \varphi}$$

Denunque, il sistema delle EL è.

$$(6.4) \quad \begin{cases} 3m\ddot{s} + c_1 s = 3mg \\ 3m\ddot{\varphi} + 4c_1 \alpha^2 \varphi = 0 \end{cases}$$

cioè un insieme di EDO del 2° ordine, lineare e coefficienti  
costanti e diseguibri fra loro.

5) Integriamo il sistema delle EL (6.4)

La prima è non omogenea

$$(7.1) \quad \ddot{s} + \frac{c_1}{3m} s = g,$$

quindi il suo integrale generale è somma di una soluzione particolare, per esempio la soluzione stazionaria

$$(7.2) \quad s_e = \frac{3mg}{c_1}$$

e dell'integrale generale dell'omogenea associata

$$(7.3) \quad \tilde{s}(t) = A \cos(\nu_1 t + \alpha) \quad \nu_1 = \sqrt{\frac{c_1}{3m}}$$

Quindi

$$(7.4) \quad s(t) = A \cos(\nu_1 t + \alpha) + \frac{3mg}{c_1}$$

la seconda delle EL (6.4) è omogenea

$$(7.5) \quad \ddot{\varphi} + \frac{4c_1}{3m} \varphi = 0$$

dunque

$$(7.6) \quad \varphi(t) = B \cos(\nu_2 t + \beta) \quad \nu_2 = \sqrt{\frac{4c_1}{3m}}$$

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

$$\frac{T_s}{T_\varphi} = \frac{\nu_2}{\nu_1} = \sqrt{\frac{4c_1}{3m} \frac{3m}{c_1}} = 2 \in \mathbb{Q} \Rightarrow \text{moto periodico.}$$

6) Reazioni vincolate e momenti delle reazioni in dinamica:  $\mathcal{L}' = \{(A, \vec{\phi}'), (\vec{\mu}', \vec{r}_a')\}$

Scriviamo le ECD sul modello:

$$(8.1) \quad \begin{cases} \vec{\phi}' + \vec{R}^{(ext, ext)} = 3m \vec{a}_G \\ \vec{\mu}' + \vec{H}_A^{(ext, ext)} = \frac{d\vec{L}_A}{dt} + \vec{V}_A \times 3m \vec{V}_G \end{cases}$$

$$\vec{a}_G = \vec{v}_G = \frac{d^2}{dt^2}(G - O) = \frac{d}{dt} \left( \frac{5}{6} \alpha \vec{e}_2 + \dot{\alpha} \vec{e}_3 \right) = \frac{5}{6} \alpha \ddot{\vec{e}}_2 + \ddot{\alpha} \vec{e}_3$$

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

Quindi

$$(8.2) \quad \vec{a}_G = -\frac{5}{6} \alpha \dot{\varphi}^2 \vec{e}_2 + \frac{5}{6} \alpha \ddot{\varphi} \vec{e}_q + \ddot{\alpha} \vec{e}_3$$

Dunque

$$(8.3) \quad \vec{\phi}' = -\beta \vec{R}^{(ext, ext)} - 3m \vec{a}_G = -3m g \vec{e}_3 + C_1 \left( 2\alpha \vec{e}_2 + \dot{\alpha} \vec{e}_3 \right) + \\ + 3m \left( -\frac{5}{6} \alpha \dot{\varphi}^2 \vec{e}_2 + \frac{5}{6} \alpha \ddot{\varphi} \vec{e}_q + \ddot{\alpha} \vec{e}_3 \right)$$

$$(8.4) \quad \vec{\phi}' = \left( 2\alpha C_1 - \frac{5}{2} m \alpha \dot{\varphi}^2 \right) \vec{e}_2 + \frac{5m\alpha}{2} \ddot{\varphi} \vec{e}_q + \left( 3m \ddot{\alpha} - 3m g + C_{13} \right) \vec{e}_3 \\ \stackrel{(6.2)}{=} \left( 2\alpha C_1 - \frac{5}{2} m \alpha \dot{\varphi}^2 \right) \vec{e}_2 + \frac{5m\alpha}{2} \ddot{\varphi} \vec{e}_q$$

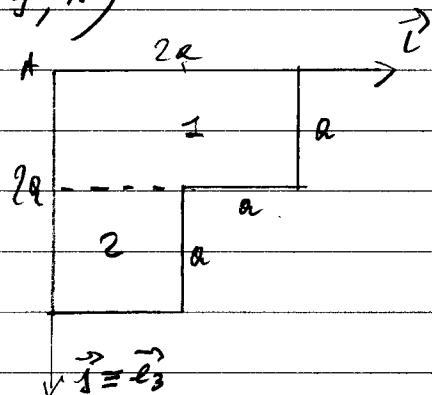
Poiché il modello è rigido, lo T ECD si può scrivere

$$\vec{F}_\text{R} + \vec{M}_\text{R}^{(\text{ext}, \omega)} = I_A(\vec{\omega}) + \vec{\omega} \times I_A(\vec{\omega}) + (G-A) \times 3m \vec{\alpha}_A$$

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

$$I_{Axx} = I_{Ayy} \stackrel{(5.4)}{=} 3m\alpha^2$$

$$I_{Azz} = I_{Axx} + I_{Ayy} = 6m\alpha^2$$



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

$$I_{Axy}^{(1)} = - \int_{R_1}^{2a} x y dR_1 = - \frac{m}{2a^2} \int_0^{2a} x \left( \int_0^y g dy \right) dx =$$

$$= - \frac{m}{2a^2} \int_0^{2a} x \frac{x^2}{2} dx = - \frac{m}{2} \left[ \frac{x^2}{2} \right]_0^{2a} = - \frac{m}{4} 4a^2 = - m\alpha^2$$

$$I_{Axy}^{(2)} = - \int_{R_2}^a x y dR_2 = - \frac{m}{a^2} \int_a^0 x \left( \int_y^a g dy \right) dx = - \frac{m}{a^2} \int_a^0 x \left[ \frac{y^2}{2} \right]_y^a dx$$

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

Quindi

$$I_{Axy} = - \frac{7}{4} m\alpha^2$$

Dunque, la matrice di  $I_A$  ris. alla terna  $(A; \vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3)$  è

$$I_A = m\omega^2 \begin{bmatrix} 3 & -\frac{7}{4} & 0 \\ -\frac{7}{4} & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 6 \end{bmatrix}$$

Allora,

$$I_A(\vec{e}_3) = I_A(\vec{j}) = m\omega^2 \left( -\frac{7}{4} \vec{e}_2 + 3 \vec{e}_3 \right) = \left( -\frac{7}{4} \vec{e}_2 + 3 \vec{e}_3 \right) m\omega^2$$

$$I_A(\vec{\omega}) = I_A(\ddot{\varphi} \vec{e}_3) = \ddot{\varphi} I_A(\vec{e}_3) = \ddot{\varphi} \left( -\frac{7}{4} \vec{e}_2 + 3 \vec{e}_3 \right) m\omega^2$$

$$\vec{\omega} \times I_A(\vec{\omega}) = \ddot{\varphi} \vec{e}_3 \times I_A(\ddot{\varphi} \vec{e}_3) = \ddot{\varphi}^2 \vec{e}_3 \times \vec{j}(\vec{e}_3) = \ddot{\varphi}^2 \vec{e}_3 \times \left( -\frac{7}{4} \vec{e}_2 + 3 \vec{e}_3 \right) m\omega^2$$

$$= -\frac{7}{4} m\omega^2 \ddot{\varphi} \vec{e}_3 \times \vec{e}_2 = -\frac{7}{4} m\omega^2 \ddot{\varphi}^2 \vec{e}_q$$

$$(F-A) \times 3m\vec{a}_x = \frac{5}{6} \alpha (\vec{i} + \vec{j}) \times 3m \ddot{s} \vec{e}_3 = \frac{5}{2} m\alpha \ddot{s} \vec{i} \times \vec{j} =$$

$$= \frac{5}{2} m\alpha \ddot{s} \vec{k} - \frac{5}{2} m\alpha \ddot{s} \vec{e}_q$$

Dunque

$$\vec{\mu} + I_A^{(ext, ext)} = \left( -\frac{7}{4} \vec{e}_2 + 3 \vec{e}_3 \right) m\omega^2 \ddot{\varphi} - \frac{7}{4} m\omega^2 \ddot{\varphi}^2 \vec{e}_q - \frac{5}{2} m\alpha \ddot{s} \vec{e}_q$$

$$\vec{\mu}' = c_2 \varphi \vec{e}_3 - \alpha \left( -\frac{5}{2} mg + 2c_1 s \right) \vec{e}_q + \left( -\frac{7}{4} \vec{e}_2 + 3 \vec{e}_3 \right) m\omega^2 \ddot{\varphi} - m\alpha \left( \frac{7}{4} \alpha \dot{\varphi}^2 + \frac{5}{2} m \ddot{s} \right) \vec{e}_q$$

$$\stackrel{(6.3)}{=} -\frac{7}{4} m\omega^2 \ddot{\varphi} \vec{e}_2 - \alpha \left( \frac{5}{2} mg + 2c_1 s + \frac{7}{4} m\alpha \dot{\varphi}^2 + \frac{5}{2} m \ddot{s} \right) \vec{e}_q +$$

$$+ (4c_1 \alpha^2 \dot{\varphi} + 3m\omega^2 \ddot{\varphi}) \vec{e}_3$$