

Università degli studi di Catania
 Corso di laurea Triennale in Matematica
 Prova in itinere per il corso di Fisica Matematica
 Appello del 20.04.2016

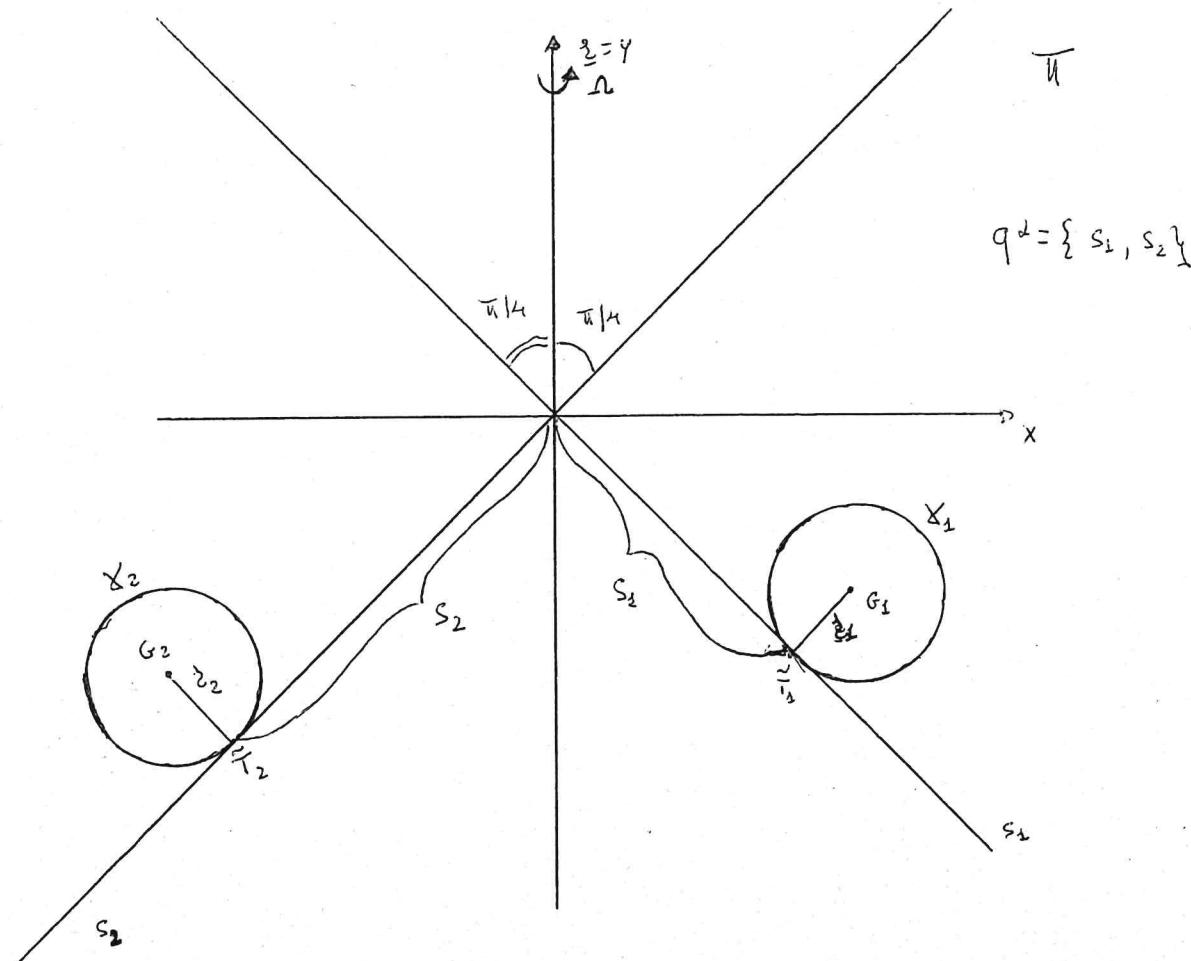
In un piano verticale Π sono poste due guide rettilinee ortogonali fisse s_1 ed s_2 , formanti un angolo di $\pi/4$ con la verticale r passante per il punto comune o . Un sistema materiale S costituito da due dischi omogenei γ_1 e γ_2 , aventi rispettivamente centri G_1 e G_2 raggi r_1 e r_2 con $r_1 < r_2$ ed uguale massa M , è vincolato senza attrito a stare su Π , inoltre γ_1 e γ_2 sono vincolati a rotolare senza strisciare rispettivamente su s_1 ed s_2 .

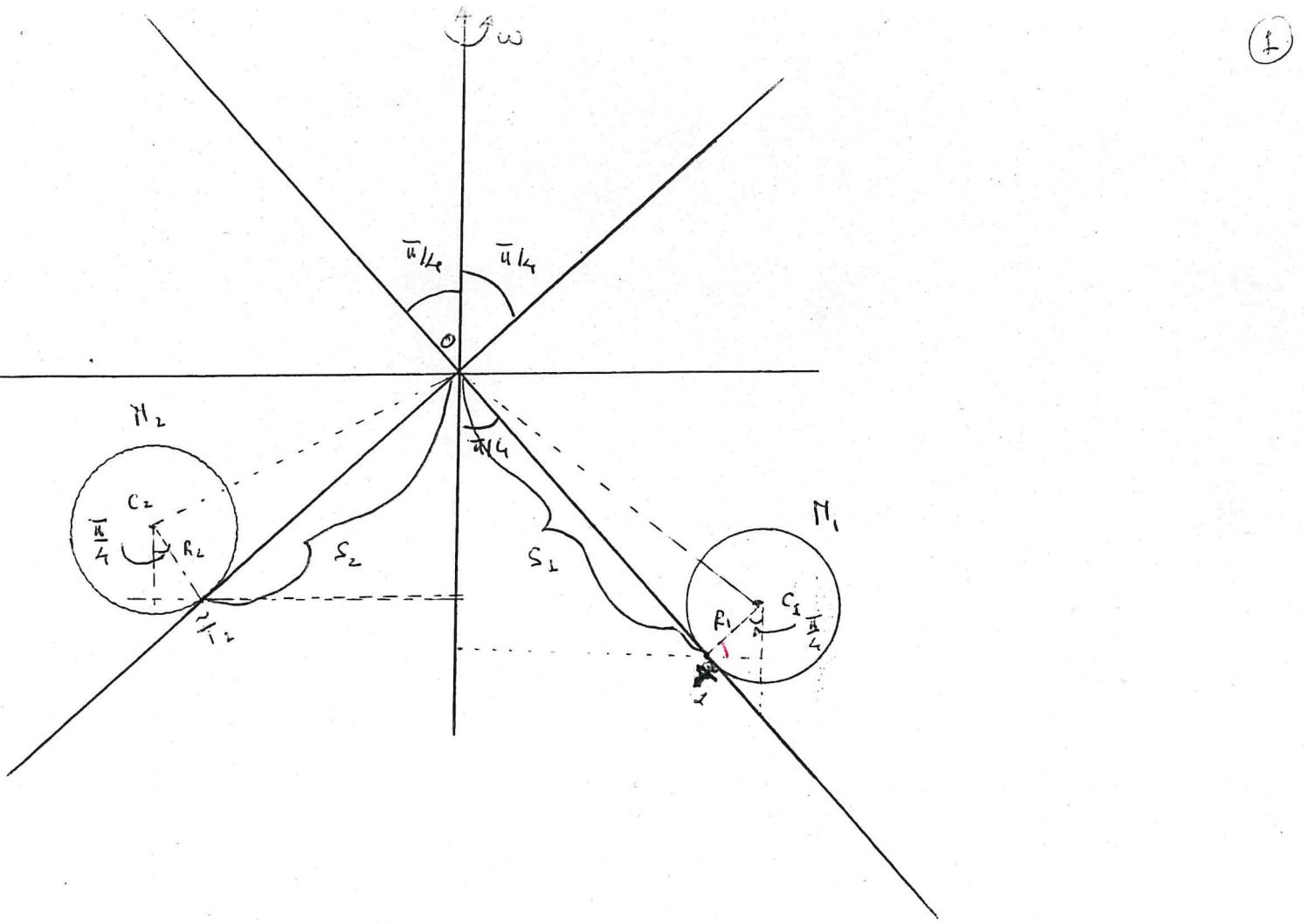
Sapendo che sul sistema oltre alla forza peso agiscono le forze

$$\{F_1 = -k(G_1 - G_2), G_1\}, \quad \{F_2 = -k(G_2 - G_1), G_2\}$$

dove $k > 0$ e che il piano Π è posto in rotazione uniforme (con velocità angolare Ω) attorno ad r , si chiede di determinare al variare del parametro k :

1. le eventuali configurazioni di equilibrio e discuterne la stabilità.
2. scrivere le equazioni di moto, e gli eventuali integrali primi.
3. studiare il moto del sistema al variare di k ;
4. determinare sotto quali condizioni sui parametri, e con quali condizioni iniziali, si possono avere moti in cui γ_1 sta in quiete.





$$\begin{aligned}
 & c_1 x = s_1 \sin(\bar{\alpha}_1) + R_1 \sin(\bar{\alpha}_1) = \frac{\sqrt{2}}{2} (s_1 + R_1) \\
 & \Rightarrow c_1 = \left\{ \frac{\sqrt{2}}{2} (s_1 + R_1), -\frac{\sqrt{2}}{2} (s_1 + R_1) \right\} \\
 & c_1 y = - (s_1 \cos(\bar{\alpha}_1) - R_1 \cos(\bar{\alpha}_1)) = \frac{\sqrt{2}}{2} (-s_1 + R_1) \\
 & c_2 x = - (s_2 \sin(\bar{\alpha}_2) + R_2 \sin(\bar{\alpha}_2)) = -\frac{\sqrt{2}}{2} (s_2 + R_2) \\
 & \Rightarrow c_2 = \left\{ -\frac{\sqrt{2}}{2} (s_2 + R_2), -\frac{\sqrt{2}}{2} (s_2 - R_2) \right\} \\
 & c_2 y = - (s_2 \cos(\bar{\alpha}_2) - R_2 \cos(\bar{\alpha}_2)) = -\frac{\sqrt{2}}{2} (s_2 - R_2) \\
 & \text{Now calculate } (c_1 - c_2)^2 = \frac{1}{2} \left\{ (s_1 + s_2 + R_1 + R_2)^2 + (-s_1 + R_1 + s_2 - R_2)^2 \right\} \\
 & = \frac{1}{2} \left\{ (s_1^2 + s_2^2 + R_1^2 + R_2^2 + 2s_1s_2 + 2s_1R_1 + 2s_2R_2 + 2s_2R_1 + 2s_2R_2 + 2R_1R_2) \right. \\
 & \quad \left. + (s_1^2 + s_2^2 + R_1^2 + R_2^2 - 2s_1R_1 - 2s_2R_2 + 2s_1R_2 + 2R_1s_2 - 2R_1R_2 - 2s_2R_1) \right\} \\
 & = [(s_1 + R_1)^2 + (s_2 + R_2)^2]
 \end{aligned}$$

(2)

$$U_{R_1}^{(i)} = -m(0, \frac{1}{2}) \cdot (c_1 - 0) = mg \frac{\sqrt{2}}{2} (s_1 - R_1)$$

$$U_{R_2}^{(i)} = -m(0, \frac{1}{2}) \cdot (c_2 - 0) = mg \frac{\sqrt{2}}{2} (s_2 - R_2)$$

$$U_F = -\frac{1}{2} K \left[(s_2 + R_1)^2 + (s_1 + R_2)^2 \right]$$

ORIGIN CONSIDERATION

$$\bar{U}_{R_1}^{(ii)} = \frac{1}{2} \omega^2 \int |r - \bar{r}|^2 dm = \frac{1}{2} \bar{I}_y^{R_1} \omega^2$$

$$U_{R_2}^{(ii)} = \frac{1}{2} \omega^2 \int |r - \bar{r}|^2 dm = \frac{1}{2} \bar{I}_y^{R_2} \omega^2$$

$$\bar{I}_y^{R_1} = \bar{I}_{y c_2}^{R_1} + m(c_2 - \bar{c}_1)^2 = \frac{1}{4} m R_1^2 + \frac{1}{2} m (s_1 + R_1)^2$$

$$\bar{I}_y^{R_2} = \bar{I}_{y c_2}^{R_2} + m(c_2 - \bar{c}_2)^2 = \frac{1}{4} m R_2^2 + \frac{1}{2} m (s_2 + R_2)^2$$

$$\bar{U}_{R_1}^{(ii)} + \bar{U}_{R_2}^{(ii)} = \frac{1}{2} \omega^2 \left[\frac{1}{4} m R_1^2 + \frac{1}{4} m R_2^2 + \frac{1}{2} m (s_1 + R_1)^2 + \frac{1}{2} m (s_2 + R_2)^2 \right]$$

Ans.

$$U_{1,0} = mg \frac{\sqrt{2}}{2} (s_1 + s_2) - \frac{u}{2} \left[s_2^2 + 2s_2 R_1 + s_1^2 + 2s_1 R_2 \right] + \frac{m}{2} \omega^2 \left[s_1^2 + 2s_1 R_1 + s_2^2 + 2s_2 R_2 \right] + C.$$

$$\frac{dU}{ds_1} = mg \frac{\sqrt{2}}{2} - \frac{K}{2} (2s_1 + 2R_2) + \frac{1}{2} m \omega^2 (2s_1 + 2R_1)$$

$$= mg \frac{\sqrt{2}}{2} - KR_2 + \frac{1}{2} m \omega^2 R_1 + \left(\frac{m \omega^2}{2} - u \right) s_1$$

$$\frac{dU}{ds_2} = mg \frac{\sqrt{2}}{2} - \frac{K}{2} [2s_2 + 2R_1] + \frac{m \omega^2}{4} \cdot [2s_2 + 2R_2]$$

$$= mg \frac{\sqrt{2}}{2} - KR_1 + \frac{1}{2} m \omega^2 R_2 + \left(\frac{m \omega^2}{2} - u \right) s_2$$

$$x_{\xi_1} = \frac{\Delta U}{\Delta \xi_1} = \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right) \xi_1 + mg \frac{U_2}{2} + \frac{1}{2} m\omega^2 R_1 - k R_2 = 0 \quad (3)$$

$$x_{\xi_2} = \frac{\Delta U}{\Delta \xi_2} = \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right) \xi_2 + mg \frac{U_2}{2} + \frac{1}{2} m\omega^2 R_2 - k R_1 = 0$$

$\Rightarrow m\omega^2 = 2u \Rightarrow$ MUSICA CON FIG. N. 1: SOLVIBILITÀ IN QUANTO

$$\frac{\Delta U}{\Delta \xi_1} + \frac{\Delta U}{\Delta \xi_2} \Big|_{m\omega^2 = 2u} = mg \bar{U}_2 \neq 0 \quad \text{ACCIAZIO NON ARBITRARIO}$$

MAI LA POSSIBILITÀ È CHE SIA SOVRAPPATA LA COMBINAZIONE $\frac{\Delta U}{\Delta \xi_1} = 0 \quad \frac{\Delta U}{\Delta \xi_2} = 0$

$$\Rightarrow m\omega^2 \neq 2u \Rightarrow \xi_1 = \left[\bar{k} R_2 - \frac{1}{2} m\omega^2 R_1 - mg \frac{U_2}{2} \right] / \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right)$$

$$\Rightarrow \xi_2 = \left[\bar{k} R_1 - \frac{1}{2} m\omega^2 R_2 - mg \frac{U_2}{2} \right] / \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right)$$

$\therefore \exists m\omega^2 > 2u$

$$\frac{\Delta U}{\Delta \xi_1} = \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right) > 0$$

$$H = \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right)^2 > 0 \quad \boxed{\text{INSTABILITÀ}}$$

$$\frac{\Delta U}{\Delta \xi_2} = \left(\frac{m\omega^2}{2} - u \right) > 0$$

$$\Rightarrow m\omega^2 < 2u \quad \frac{\Delta U}{\Delta \xi_1} < 0 \quad \frac{\Delta U}{\Delta \xi_2} < 0 \quad H > 0 \quad \boxed{\text{STABILITÀ}}$$

INERZIA CINETICA:

$$\bar{T}_{II_1} = \frac{1}{2} m \dot{c}_1^2 + \bar{T}_{II_1}^1 \quad \text{CON} \quad \bar{T}_{II_1}^1 = \frac{1}{2} I_{M_1 \dot{z}}^{(e_1)} \omega_{F_1}^2$$

$$\text{DOVE} \quad I_{M_1 \dot{z}}^{(e_1)} = \frac{1}{2} m R_1^2 \quad \dot{c}_1 = \frac{U_2}{2} \left[\dot{\xi}_1, -\dot{\xi}_2 \right] \Rightarrow \dot{c}_1^2 = \frac{1}{4} \dot{\xi}_2^2$$

$$V_{\bar{z}}(\bar{T}_1) = V_{\bar{z}}(c_1) + \omega_{F_1} \wedge (\hat{T}_1 - c_1) = 0 \Rightarrow |V_{\bar{z}}(c_1)| = |\omega_{F_1} \wedge (\hat{T}_1 - c_1)| =$$

$$\left(\underline{\omega}_{II_1} = \omega_{M_1} \underline{e}_2, \quad \bar{T} - G = R_1 \underline{e}_2 \right) \quad = |\omega_{M_1} R_1 \underbrace{(\underline{e}_3 \wedge \underline{e}_2)}_{\underline{e}_2} | = \omega_{M_1} R_1 = \dot{\xi}_1$$

$$\omega_{II_1} = \frac{\dot{\xi}_1}{R_1} \quad \bar{T}_{II_1} = \frac{1}{2} m R_1^2 \left(\frac{\dot{\xi}_1}{R_1} \right)^2 + \frac{1}{2} m \dot{\xi}_2^2 = \frac{3}{4} m \dot{\xi}_1^2$$

$$\text{ANALOGAMENTE} \quad \bar{T} = 3 m \dot{\xi}_2^2 \quad \Rightarrow \bar{T}_{TOT} = \frac{3}{4} m (\dot{\xi}_1^2 + \dot{\xi}_2^2)$$

(4)

A cui le equazioni di moto:

$$\frac{d\ddot{s}_1}{ds_1} = \frac{3}{2}m\ddot{s}_1 \Rightarrow \frac{d}{dt}\frac{d\ddot{s}_1}{ds_1} = \frac{3}{2}m\ddot{\ddot{s}}_1 \quad \frac{d\ddot{s}_1}{ds_1} = 0$$

$$\frac{d\ddot{s}_2}{ds_2} = \frac{3}{2}m\ddot{s}_2 \Rightarrow \frac{d}{dt}\frac{d\ddot{s}_2}{ds_2} = \frac{3}{2}m\ddot{\ddot{s}}_2 \quad \frac{d\ddot{s}_2}{ds_2} = 0$$

Quindi

$$\begin{cases} \frac{3}{2}m\ddot{s}_1 = Q_{s_1} = \left(\frac{m\omega^2}{2} - \kappa\right)s_1 + mg\frac{V_2}{2} + \frac{1}{2}m\omega^2R_1 - KR_2 \\ \frac{3}{2}m\ddot{s}_2 = Q_{s_2} = \left(\frac{m\omega^2}{2} - \kappa\right)s_2 + mg\frac{V_2}{2} + \frac{1}{2}m\omega^2R_2 - KR_1 \end{cases}$$

Le equazioni sono discoppiate. Quindi avremo così

Integrale:

1) L'energia totale $E = T - U$

Inoltre le due equazioni sono accoppiate (discoppiata)

$$K\ddot{s}^2 = F(s) \quad \text{da cui l'integrale} \quad \frac{1}{2}K\dot{s}^2 = \int_0^s F(\xi)d\xi + E$$

Quindi dalla 1^a equazione avremo;

$$\frac{3}{4}m\dot{s}_1^2 = \frac{1}{2}\left(\frac{m\omega^2}{2} - \kappa\right)s_1^2 + \left(mg\frac{V_2}{2} + \frac{1}{2}m\omega^2R_1 - KR_2\right)s_1 + E_1$$

$$\frac{3}{4}m\dot{s}_2^2 = \frac{1}{2}\left(\frac{m\omega^2}{2} - \kappa\right)s_2^2 + \left(mg\frac{V_2}{2} + \frac{1}{2}m\omega^2R_2 - KR_1\right)s_2 + E_2$$

Sottraendo i due integrali primi

$$\dot{E}_1 = \frac{3}{4}m\dot{s}_1^2 - \frac{1}{2}\left(\frac{m\omega^2}{2} - \kappa\right)s_1^2 - \left(mg\frac{V_2}{2} + \frac{1}{2}m\omega^2R_1 - KR_2\right)s_1$$

$$\dot{E}_2 = \frac{3}{4}m\dot{s}_2^2 - \frac{1}{2}\left(\frac{m\omega^2}{2} - \kappa\right)s_2^2 - \left(mg\frac{V_2}{2} + \frac{1}{2}m\omega^2R_2 - KR_1\right)s_2$$

Nota: è facile verificare che

$$\dot{E}_1 + \dot{E}_2 = E = T - U.$$

(5)

3) STUDIARMO LO GUARIGIONE DELLE ROTAZIONI AL VARIATORIO AI VARI TIPI DI GUARIGIONI DELL'ALBERO

$$\ddot{\xi}_i = A \xi_i + B_i = A \left(\xi_i + \frac{B_i}{A} \right) \quad (\text{SE} \neq 0)$$

)

Quindi se $A \neq 0$ CORRISPONDENTI SOLUZIONI ALBERO TIPO

$$\left(\xi_i + \frac{B_i}{A} \right) = \xi_i^0 e^{\lambda t}$$

$$\begin{cases} A = \frac{2}{z} m \left[\frac{m \omega^2}{2} - \kappa \right] \\ B_1 = \left(\frac{m \omega^2}{2} + \frac{1}{2} m \omega^2 R_1 - \kappa R_2 \right) \frac{2}{z} m \\ B_2 = \left(\frac{m \omega^2}{2} + \frac{1}{2} m \omega^2 R_2 - \kappa R_1 \right) \frac{2}{z} m \end{cases}$$

DA QUI SOSSIETUDINE AVREMO:

$$\lambda^2 \xi_i^0 e^{\lambda t} = A \left(\xi_i^0 e^{\lambda t} - \frac{B_i}{A} \right) + \frac{B_i}{A} = \xi_i^0 e^{\lambda t}$$

Quindi: $\lambda^2 = A$

1) se $A > 0 \Rightarrow \left(\frac{m \omega^2}{2} - \kappa \right) > 0 \Rightarrow m \omega^2 > 2\kappa$

AVREMO $\lambda = \pm \sqrt{A}$ \Rightarrow MOTI ESTERIORI

2) se $A < 0 \Rightarrow \left(\frac{m \omega^2}{2} - \kappa \right) < 0 \Rightarrow m \omega^2 < 2\kappa$

AVREMO $\lambda = \pm i \sqrt{|A|} \Rightarrow$ MOTI ARMONICI

3) se $A = 0 \quad m \omega^2 = 2\kappa \quad$ AVREMO.

$$\ddot{\xi}_i = B_i$$

OCCHIARVIAZIONE CHG:

$$\xi_i: B_1 = 0 \Rightarrow mg \frac{V_2}{2} + \kappa (R_1 - R_2) = 0 \Rightarrow \kappa = \frac{mg \frac{V_2}{2}}{R_2 - R_1} > 0 \quad (\text{L'OGGI} \underset{PESO}{\text{PESO}} \underset{R_2 > R_1}{\text{RISULTA}})$$

AVRIMO $\left\{ \begin{array}{l} \ddot{\xi}_1 = 0 \Rightarrow \xi_1 = B_1 t + \beta_1 \\ \ddot{\xi}_2 = B_2(t) \Rightarrow \xi_2 = \frac{1}{2} B_2 t^2 + \beta_2 t + \gamma_2 \end{array} \right. \quad (\text{MOTI UNIFORMI PER } \xi_1)$

$B_2 \neq 0$ (ALTRIMENTI SIA AVRIBILE $\kappa = mg V_2 / 2 / (R_1 - R_2) < 0$ E ALLORNO) ACCCELERATO PER ξ_2)

se $\kappa \neq \frac{mg V_2 / 2}{(R_2 - R_1)} \quad (B_2 \neq 0)$ AVRIMO MOTI UNIFORMI CON ACCCELERAZIONE

(6)

a) PERTICHE SE ALTEZA S_1 = COSTANTE ALLA 1^a OZVOLTA E

$$Q_{S_1} = 0$$

QUINDI SE ACCADE:

$$a) m\omega^2 \neq g \Rightarrow S_1(0) = \bar{S}_1 \quad \text{e} \Delta \ddot{S}_1(0) = 0 \quad (*)$$

$$b) m\omega^2 = g \Rightarrow S_1(0) = 0 \quad \text{e} \Delta \ddot{S}_1(0) = 0$$

Dopo sviluppo ~~$\frac{\partial S_1}{\partial t}$~~ + $\frac{1}{2} m\omega^2 (R_1 - R_2) = 0$

$$\text{DA QUI } \omega^2 = \frac{g}{R_2 - R_1} > 0 \quad \begin{pmatrix} \text{UNICA } \omega \\ \text{ACCETTABILE} \end{pmatrix}$$

(*) - \bar{S}_1 È QUOGIA TROVATA ALL'ACCOLLITMO