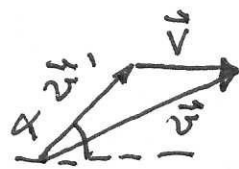


SIANO \vec{v} e \vec{V} LE VELOCITÀ
DI m ED M UN Istante
DOPO LO SPARO PER LA
COMPOSIZIONE DELLE VELOCITÀ



SI HA $v_x = v' \cos \alpha + V_x$ (1) $v_y = v' \sin \alpha$ (2)

VISTO CHE DURANTE LO SPARO NON SI HANNO FORZE IMPULSIVE
ESTERNE IMPONIAMO LA CONSERVAZIONE DELLA QUANTITÀ DI MOTO
LUNGO X

$$(m+M)V_0 = m v_x + M V_x = m v' \cos \alpha + m V_x + M V_x$$

$$(m+M)V_0 - m v' \cos \alpha = (m+M)V_x$$

$$V_x = V_0 - \frac{m}{(m+M)} v' \cos \alpha$$

E DALLA (1) $v_x = v' \cos \alpha + V_0 - \frac{m}{(m+M)} v' \cos \alpha = V_0 + \frac{M}{(m+M)} v' \cos \alpha$

RIPRENDIAMO LA (2). SI HA $y = v' \sin \alpha t - \frac{1}{2} g t^2$. IMPONENDO
 $y=0$ SI OTTIENE IMMEDIATAMENTE IL TEMPO DI VOLO $t^* = \frac{2v' \sin \alpha}{g}$
DA QUI LA GITTATA $G = v_x t^*$

$$G = \left(V_0 + \frac{M}{(m+M)} v' \cos \alpha \right) \frac{2v' \sin \alpha}{g}$$

PER TROVARE LA GITTATA MASSIMA IMPONIAMO $\frac{dG}{d\alpha} = 0$

$$\frac{dG}{d\alpha} = \frac{2v'}{g} \left[-\frac{M}{(m+M)} v' \sin^2 \alpha + V_0 \cos \alpha + \frac{M}{(m+M)} v' \cos^2 \alpha \right] = 0$$

$$-\frac{M}{(m+M)} v' (1 - \cos^2 \alpha) + V_0 \cos \alpha + \frac{M}{(m+M)} v' \cos^2 \alpha = 0$$

$$2 \frac{M}{(m+M)} v' \cos^2 \alpha + V_0 \cos \alpha - \frac{M}{(m+M)} v' = 0$$

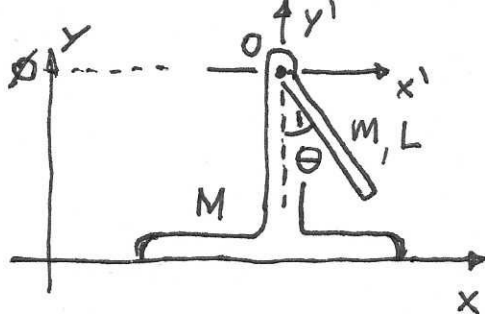
$$2 \cos^2 \alpha + \left(1 + \frac{m}{M}\right) \frac{V_0}{v'} \cos \alpha - 1 = 0$$

RISOLVIAMO L'EQUAZIONE DI 2° GRADO SCEGLIENDO
OVVIAMENTE LA RADICE POSITIVA

$$\cos \alpha = \frac{-\left(1 + \frac{m}{M}\right) \frac{V_0}{v'} + \sqrt{\left(1 + \frac{m}{M}\right)^2 \left(\frac{V_0}{v'}\right)^2 + 8}}{4}$$

SE $\frac{m}{M} \rightarrow 0$ E $\frac{V_0}{v'} = \frac{1}{6}$

$$\cos \alpha = \frac{-\frac{1}{6} + \sqrt{\frac{1 + 288}{36}}}{4} = \frac{-\frac{1}{6} + \frac{17}{6}}{4} = \frac{16}{24} = \frac{2}{3}$$



CHIAMIAMO $x'y'$ IL SISTEMA DI RIFERIMENTO CENTRATO IN O. PER IL CENTRO DI MASSA DELLA SBARRA SI HA $x' = \frac{L}{2} \sin \theta$ $y' = -\frac{L}{2} \cos \theta$
 DERIVANDO: $v'_x = \frac{L}{2} \cos \theta \dot{\theta}$ $v'_y = \frac{L}{2} \sin \theta \dot{\theta}$
 SIA ORA xy UN SISTEMA DI RIFERIMENTO

INERZIALE SOLIDALE COL C.M. DEL SISTEMA $m+M$ LUNGO x , VISTO CHE IN TALE DIREZIONE NON SI HANNO FORZE ESTERNE, ED AVENTE $y = \phi$ IN O. DETTA V_x LA VELOCITA' DELLA MASSA M IN QUESTO SISTEMA SI HA $v_x = v'_x + V_x = \frac{L}{2} \cos \theta \dot{\theta} + V_x$ ① $v_y = v'_y = \frac{L}{2} \sin \theta \dot{\theta}$ ②

PER CONSERVAZIONE DELLA QUANTITA' DI MOTO LUNGO x SI HA:

$$m v_x + M V_x = 0 \text{ ③. DA ①+③ } v_x = \frac{L}{2} \cos \theta \dot{\theta} - \frac{m}{M} v_x \text{ QUINDI}$$

$$v_x \left(1 + \frac{m}{M}\right) = \frac{L}{2} \cos \theta \dot{\theta} \rightarrow v_x = \frac{M}{(m+M)} \frac{L}{2} \cos \theta \dot{\theta} \text{ ④ E DA ④+③}$$

$V_x = -\frac{m}{(m+M)} \frac{L}{2} \cos \theta \dot{\theta}$ SCRIVIAMO ORA L'ENERGIA MECCANICA. PER M USIAMO IL II TEOREMA DI KOENIG

$$E = m g h_{cm} + \frac{1}{2} m (v_x^2 + v_y^2) + \frac{1}{2} I_{cm} \omega^2 + \frac{1}{2} M V_x^2$$

$$E = -m g \frac{L}{2} \cos \theta + \frac{1}{2} m \frac{M^2}{(m+M)^2} \left(\frac{L}{2}\right)^2 \cos^2 \theta \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m \left(\frac{L}{2}\right)^2 \sin^2 \theta \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{1}{12} m L^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{M m^2}{(m+M)^2} \left(\frac{L}{2}\right)^2 \cos^2 \theta \dot{\theta}^2$$

$$E = -m g \frac{L}{2} \cos \theta + \frac{1}{8} \frac{m M (m+M)}{(m+M)^2} L^2 \cos^2 \theta \dot{\theta}^2 + \frac{1}{8} m L^2 \sin^2 \theta \dot{\theta}^2 + \frac{1}{24} m L^2 \dot{\theta}^2$$

SICCOME IL TESTO CI CHIEDE DI STUDIARE IL SISTEMA PER PICCOLE OSCILLAZIONI APPROSSIMIAMO $\sin \theta \approx \theta$ E $\cos \theta \approx 1 - \frac{\theta^2}{2}$ E TENIAMO I TERMINI FINO AL 2° ORDINE. SI HA:

$$\cos \theta \approx 1 - \frac{\theta^2}{2} \quad \cos^2 \theta \dot{\theta}^2 \approx \dot{\theta}^2 - \theta^2 \dot{\theta}^2 + \frac{\theta^4}{4} \dot{\theta}^2 \approx \dot{\theta}^2 \quad \sin^2 \theta \dot{\theta}^2 \approx \theta^2 \dot{\theta}^2 \approx 0$$

$$E \approx -m g \frac{L}{2} + m g \frac{L}{4} \theta^2 + \frac{1}{8} \frac{m M}{(m+M)} L^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{24} m L^2 \dot{\theta}^2$$

$$E \approx \frac{m L}{24} \left(-12g + 6g \theta^2 + \left(\frac{3M}{m+M} + 1 \right) L \dot{\theta}^2 \right) = \frac{m L}{24} \left(-12g + 6g \theta^2 + \frac{(4M+m)}{(m+M)} L \dot{\theta}^2 \right)$$

VISTO CHE IL SISTEMA È CONSERVATIVO SI PUÒ IMPORRE $dE/dt = 0$

$$\frac{dE}{dt} = 0 \rightarrow \frac{6}{12} g \theta \dot{\theta} + \frac{2(4M+m)}{(m+M)} L \dot{\theta} \ddot{\theta} = 0$$

$$\ddot{\theta} + \frac{6(m+M)}{(4M+m)} \frac{g}{L} \theta = 0 \quad \text{PER CUI } \omega = \frac{6(m+M)}{(4M+m)} \frac{g}{L}$$

ED INFINE

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{(4M+m) L}{6(m+M) g}}$$

CONSIDERIAMO COME SISTEMA TERMODINAMICO L'INSIEME DI OLIO + GAS. CONSIDERIAMO IL PRIMO PRINCIPIO

$$dU = dQ + dW$$

NELLA TRASFORMAZIONE CHE CI INTERESSA $dQ = 0$.

$$dU_{\text{GAS}} = n c_v dT \quad dU_{\text{OLIO}} = m c dT \quad \text{CON } c = 1800 \text{ J/kg} \cdot \text{K}$$

$$(n c_v + m c) dT = dW = -P dV \quad (1)$$

$$(n c_v + m c) \frac{dT}{T} = -nR \frac{dV}{V}$$

$$(n c_v + m c) \ln T = -nR \ln V + K$$

$$\ln T^{(n c_v + m c)} = \ln V^{-nR} + K$$

$$T^{(n c_v + m c)} = K' V^{-nR}$$

$$T V^{\frac{nR}{(n c_v + m c)}} = K'' \text{ COSTANTE}$$

PER CUI

$$T_f = T_i \left(\frac{V_i}{V_f} \right)^{\frac{nR}{n c_v + m c}}$$

$$\text{ED ESSENDO } T_i = 353,15 \text{ K} \quad \frac{V_i}{V_f} = 0,2 \quad c_v = \frac{5}{2} R \quad m = 0,2 \text{ kg}$$

$$T_f \approx 279 \text{ K} \approx 5,86 \text{ }^\circ\text{C}$$

PER IL LAVORO FATTO DAL GAS, DALLA (1) SI OTTIENE

$$W'_{\text{GAS}} = -W = -(n c_v + m c) (T_f - T_i)$$

$$W'_{\text{GAS}} \approx 42100 \text{ J}$$