

PROBLEMA 5.77

Macchina di Atwood: effetti della massa del filo ★★★

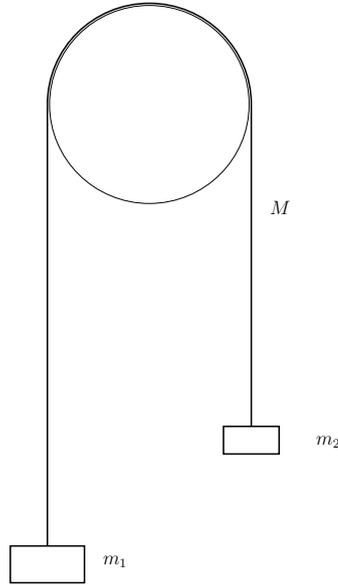


Figura 5.61.: Il sistema considerato nel problema.

Nella macchina di Atwood in Figura 5.61 il filo è inestensibile, ma di massa M non trascurabile. Non vi sono attriti. Si vuole determinare il moto del sistema.

Soluzione

Data l'inestensibilità del filo, il modulo della accelerazione delle masse e di ciascun elemento del filo sarà lo stesso. Possiamo allora scrivere

$$m_1 a = T_1 - m_1 g \quad (5.77.1)$$

e

$$-m_2 a = T_2 - m_2 g \quad (5.77.2)$$

dove T_2 sono le tensioni del filo alle masse.

Consideriamo adesso un tratto infinitesimo del filo: avremo

$$\mu d\ell \vec{a}(\ell) = -\mu d\ell g \hat{y} + T(\ell + d\ell) \hat{t}(\ell + d\ell) - T(\ell) \hat{t}(\ell) + N(\ell) \hat{n}(\ell) d\ell \quad (5.77.3)$$

dove $\mu = M/L$, e abbiamo parametrizzato con ℓ la posizione lungo il filo ($\ell = 0$ corrisponde alla connessione con la massa m_1 , $\ell = L$ alla connessione con la massa m_2). Il versore \hat{t} è tangente al filo nel punto considerato, quello \hat{n} è normale. Inoltre

N rappresenta la reazione normale della carrucola. Sviluppando al primo ordine in $d\ell$ otteniamo

$$\mu \left[a\hat{\tau}(\ell) - \frac{v^2}{\rho}\hat{n}(\ell) \right] = -\mu g\hat{y} + N(\ell)\hat{n}(\ell) + \frac{d}{d\ell} [T(\ell)\hat{\tau}(\ell)]. \quad (5.77.4)$$

Notare che abbiamo scomposto l'accelerazione del filo in componenti tangenti e normali, e che il raggio di curvatura del filo vale $\rho = R$ sulla carrucola e $\rho = \infty$ nei tratti rettilinei. Sviluppando la derivata e ricordando che

$$\frac{d\hat{\tau}}{d\ell} = -\frac{1}{\rho}\hat{n} \quad (5.77.5)$$

otteniamo

$$\mu \left[a\hat{\tau}(\ell) - \frac{v^2}{\rho}\hat{n}(\ell) \right] = -\mu g\hat{y} + N(\ell)\hat{n}(\ell) + \frac{dT(\ell)}{d\ell}\hat{\tau}(\ell) - \frac{1}{\rho}T(\ell)\hat{n}(\ell). \quad (5.77.6)$$

Prendendo il prodotto scalare con $\hat{\tau}$ di ambo i membri otteniamo

$$\mu a = -\mu g\hat{y} \cdot \hat{\tau} + \frac{dT(\ell)}{d\ell} \quad (5.77.7)$$

che integrata tra gli estremi da

$$T_2 - T_1 = \mu aL + \mu g \int_0^L \hat{y} \cdot \hat{\tau} d\ell. \quad (5.77.8)$$

Il tratto che si avvolge sulla carrucola non contribuisce all'ultimo integrale, che si riduce quindi a

$$T_2 - T_1 = \mu aL + \mu g (\ell_1 - \ell_2) \quad (5.77.9)$$

dove ℓ_1 e ℓ_2 sono le lunghezze dei tratti verticali del filo.

Questa è l'ultima equazione che ci serviva. Dalle prime due che abbiamo scritto otteniamo

$$(m_1 + m_2)a = T_1 - T_2 + (m_2 - m_1)g \quad (5.77.10)$$

e quindi

$$a = \frac{m_2 + \mu\ell_2 - m_1 - \mu\ell_1}{(m_1 + m_2 + M)}g. \quad (5.77.11)$$

Teniamo conto adesso del fatto che

$$L = \ell_1 + \ell_2 + \pi R \quad (5.77.12)$$

e che

$$\ddot{\ell}_2 = a. \quad (5.77.13)$$

Abbiamo quindi

$$\ddot{\ell}_2 - \frac{2\mu g}{(m_1 + m_2 + M)}\ell_2 = \frac{m_2 - m_1 - \mu(L - \pi R)}{(m_1 + m_2 + M)}g. \quad (5.77.14)$$

Questa equazione ammette come soluzione particolare

$$\ell_2 = \ell_{2,0} = \frac{m_1 - m_2 + M \left(1 - \pi \frac{R}{L}\right)}{2M} L \quad (5.77.15)$$

che rappresenta una configurazione di equilibrio. La soluzione generale dell'equazione omogenea

$$\ddot{\ell}_2 - \frac{2\mu g}{(m_1 + m_2 + M)} \ell_2 = 0 \quad (5.77.16)$$

è invece

$$\ell_2(t) = Ae^{\gamma t} + Be^{-\gamma t} \quad (5.77.17)$$

con

$$\gamma = \sqrt{\frac{2\mu g}{m_1 + m_2 + M}} \quad (5.77.18)$$

La soluzione generale sarà quindi

$$\ell_2(t) = A' \cosh \gamma t + B' \sinh \gamma t + \frac{m_1 - m_2 + M \left(1 - \pi \frac{R}{L}\right)}{2M} \quad (5.77.19)$$

In termini delle condizioni al contorno

$$\ell_2(0) = A' + \frac{m_1 - m_2 + M \left(1 - \pi \frac{R}{L}\right)}{2M} \quad (5.77.20)$$

$$\dot{\ell}_2(0) = \gamma B' \quad (5.77.21)$$

e quindi

$$\begin{aligned} \ell_2(t) = & \left(\ell_2(0) - \frac{m_1 - m_2 + M \left(1 - \pi \frac{R}{L}\right)}{2M} \right) \cosh \gamma t + \frac{\dot{\ell}_2(0)}{\gamma} \sinh \gamma t \\ & + \frac{m_1 - m_2 + M \left(1 - \pi \frac{R}{L}\right)}{2M} \end{aligned}$$