



## CANTABRIA 2018

## OPCIÓN 2 · EJERCICIO 1

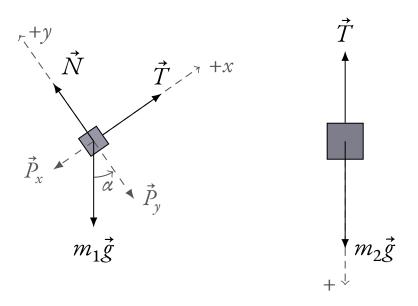
## R. ALCARAZ DE LA OSA · J. SÁNCHEZ MAZÓN

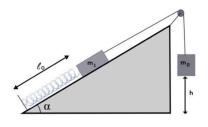
El sistema de la figura se libera a partir de la posición mostrada, donde el resorte, de constante recuperadora k, tiene inicialmente una longitud natural  $l_0$ . Suponiendo que no existen fuerzas de rozamiento, halla:

- (a) La tensión de la cuerda en el instante de liberar el sistema.
- (b) La velocidad de  $m_2$  en el instante en que choca contra el suelo.

## Solución

(a) La siguiente figura muestra los DIAGRAMAS de CUERPO LIBRE de  $m_1$  y  $m_2$  al liberar el sistema  $^1$ :





<sup>1</sup> Al estar el muelle en su posición de equilibrio, éste NO ejerce ninguna fuerza recuperadora sobre *m*<sub>1</sub>. FUERZAS que actúan:

Sobre m

• Peso 
$$\vec{P}_1 = -P_x \hat{\mathbf{i}} - P_y \hat{\mathbf{j}}$$
, donde:

$$P_{y} = m_{1}g\cos\alpha$$

• Normal 
$$\vec{N} = N \hat{j} \left( = -\vec{P}_{\nu} \right)$$

• Tensión 
$$\vec{T} = T \hat{i}$$

Sobre m2

• Peso 
$$\vec{P}_2 = m_2 g \hat{j}$$

• Tensión 
$$\vec{T} = -T\hat{1}$$

Escribimos la 2ª LEY de NEWTON para cada masa para la componente en la que se produce el movimiento<sup>2</sup>:

$$T - m_1 g \sin \alpha = m_1 a \tag{1}$$

$$m_2g - T = m_2a \tag{2}$$

Tenemos un sistema de dos ecuaciones con dos incógnitas. Podemos despejar la aceleración a de (2):

$$a = g - \frac{T}{m_2}$$

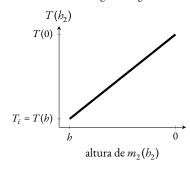
y sustituirla en (1):

$$T - m_1 g \sin \alpha = m_1 \left( g - \frac{T}{m_2} \right)$$

Despejando  $T_i$ :

$$T_{\rm i} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} g(1 + \sin \alpha)$$

 $^2$  Notar que la aceleración de ambas masas es la misma, pues están enlazadas. Además, la tensión T no es constante, ya que en cuanto las masas se separen de su posición inicial, aparecerá la fuerza recuperadora del muelle, que depende de la altura de  $m_2$  ( $b_2$ ) como se muestra en la siguiente figura:



donde  $b_2 = b$  representa la situación inicial y:

$$T(b_2) = \frac{m_2 k}{m_1 + m_2} (b - b_2) + \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} g(1 + \sin \alpha)$$

$$E_{\rm A} = E_{\rm B} \tag{3}$$

$$E_{p_1} + E_{p_2} = E_{p'_1} + E_{e_1} + E_{c_1} + E_{c_2}$$
 (4)

Escribimos cada una de las CONTRIBUCIONES 4:

$$\begin{split} E_{\mathrm{p}_1} &= m_1 g h_1, & \cos h_1 &= l_0 \sin \alpha \\ E_{\mathrm{p}_2} &= m_2 g h \\ E_{\mathrm{p}_1'} &= m_1 g h_1', & \cos h_1' &= (l_0 + h) \sin \alpha \\ E_{\mathrm{e}_1} &= \frac{1}{2} k h^2 \\ E_{\mathrm{c}_1} &= \frac{1}{2} m_1 v^2 \\ E_{\mathrm{c}_2} &= \frac{1}{2} m_2 v^2 \end{split}$$

Sustituimos en (4):

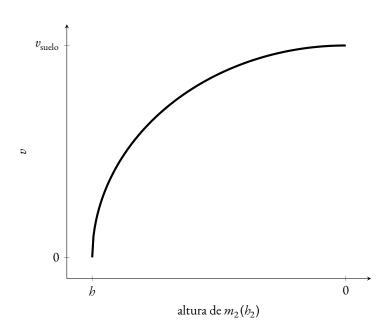
$$\underline{m_{1}gl_{0}\sin\alpha} + m_{2}gh = \underline{m_{1}gl_{0}\sin\alpha} + m_{1}gh\sin\alpha + \frac{1}{2}kh^{2} + \frac{1}{2}m_{1}v^{2} + \frac{1}{2}m_{2}v^{2}$$

Despejamos<sup>5</sup>:

$$v_{\rm suclo} = \sqrt{\frac{2m_2gh - 2m_1gh\sin\alpha - kh^2}{m_1 + m_2}}$$

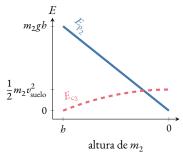
La velocidad de  $m_2$  también depende de su altura,  $h_2$ , a través de la expresión  $^6$ :

$$v(h_2) = \sqrt{\frac{2m_2g(h - h_2) - 2m_1g(h - h_2)\sin\alpha - k(h - h_2)^2}{m_1 + m_2}}$$



 $^3$  En la situación inicial, A, tanto  $m_1$  como  $m_2$  tienen únicamente energía potencial gravitatoria, mientras que en la situación final, B,  $m_1$  tiene energía potencial gravitatoria, energía potencial elástica y energía cinética, mientras que  $m_2$  tiene solo energía cinética.

<sup>4</sup> Tomamos el origen de energías potenciales gravitatorias en el suelo. Es importante darse cuenta de que, como ambas masas están enlazadas, su aceleración es la misma, y por tanto también su velocidad (v) y espacio recorrido (b). La siguiente figura muestra la variación de las energías cinética y potencial gravitatoria de m<sub>2</sub> a medida que cae desde h hasta el suelo:



<sup>5</sup> Es importante notar que, en función de los valores de  $m_1$ ,  $m_2$ , k, h y  $\alpha$ , puede que la masa  $m_2$  nunca llegue a tocar el suelo. En efecto, es posible demostrar que ambas masas describirán un MAS alrededor de su posición de equilibrio (obtenida imponiendo que la fuerza neta sobre cada una de las masas sea cero), dada por:

$$h_2^{\text{eq.}} = h - \frac{g}{b}(m_2 - m_1 \sin \alpha)$$

lo que implica que la altura mínima a la que llega  $m_2$  viene dada por:

$$b_2^{\text{min.}} = b - \frac{2g}{k} (m_2 - m_1 \sin \alpha)$$

De forma que:

$$h \le \frac{2g}{b} (m_2 - m_1 \sin \alpha)$$

para que  $m_2$  toque el suelo.

<sup>6</sup> Fácilmente obtenible por conservación de energía sin más que considerar una situación final en la que ambas masas hayan recorrido una distancia  $x = h - h_2$ . La figura muestra la velocidad de  $m_2$  a medida que ésta cae desde h hasta el suelo.