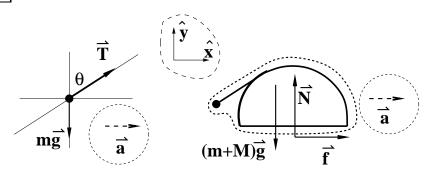
## SOLUCION CONTROL No 2 INTRODUCCION A LA FISICA – OTOÑO 2001

Por: H. F. A.

Departamento de Física, FCFM, Universidad de Chile

## PROBLEMA 1



- ullet Las fuerzas que actúan sobre la carga: tensión  $ec{T}$  y peso  $mec{g}$ . La aceleración  $ec{a}$  es horizontal.
- Ecuación de movimiento y proyecciones según  $\hat{x}$  e  $\hat{y}$ :

$$\vec{T} + m\vec{g} = m\vec{a} \Rightarrow \tag{1}$$

$$T\sin\theta = ma \pmod{\hat{x}}$$
 (2)

$$T\cos\theta - mg = 0 \quad (\text{según } \hat{y})$$
 (3)

• De la ecuación (3) se obtiene

$$T = rac{mg}{\cos heta}$$

• Podemos despejar la aceleración:

$$\underline{a = g \tan \theta} \tag{4}$$

- Para la parte B consideramos "tortuga⊕carga" como UN cuerpo. Las interacciones desde el exterior son: peso  $(m+M)\vec{g}$ , contacto con el piso (normal  $\vec{N}$  y roce  $\vec{f}$ ).
- La ecuacion del movimiento (del cuerpo de masa M+m) y sus proyecciones según  $\hat{x}$  e  $\hat{y}$ :

$$(m+M)\vec{g} + \vec{N} + \vec{f} = (m+M)\vec{a} \Rightarrow$$
 (5)

$$0 + 0 + f = (m + M)a \quad (\text{según } \hat{x}) \tag{6}$$

$$-(m+M)g+N+0 = 0 \quad (\text{según } \hat{x}) \tag{7}$$

• Tracción a punto de resbalar (ó resbalando) $\Rightarrow f = \mu N \Rightarrow a = \mu g$ ; combinando con resultado para la aceleración  $a = g \tan \theta$  se obtiene:

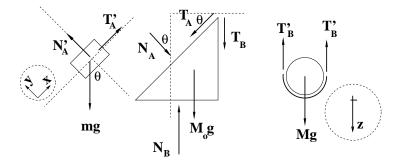
$$g an heta = \mu g \quad \Rightarrow \quad \overline{\overline{ an heta_{max} = \mu}} \; ,$$

que determina el ángulo máximo  $\theta_{max}$ .

• En el caso  $\theta \to \pi/2$  se ve que  $T = \frac{mg}{\cos \theta} \to \infty$ . O sea, si la cuerda queda horizontal la tensión es infinitamente grande. Ello ocurre si la tortuga pudiese acelerar infinitamente (necesitaría zapatillas de atletismo!).

PUNTUACION: 1Pto DCL correcto + 1Pto ecuaciones correctas + 1Pto despeje de T correcto + 1Pto DCL y ecuaciones correctas para sist compuesto + 1Pto ángulo max + 1Pto discusión aceptable.

## PROBLEMA 2



ullet Sobre el cubo actúan tension de la cuerda  $ec{T}_A'$  (de magnitud  $oldsymbol{T}$ ), el peso del cubo  $oldsymbol{m} ec{oldsymbol{g}}$  y la normal de la cuña sobre el cubo  $N_A'$  (magnitud N). Ecuación del movimiento (considerando aceleración  $\vec{a}_c$  de componente según el plano a) y proyecciones:

$$\vec{T}_A' + m\vec{g} + N_A' = m\vec{a}_c \implies (8)$$

Según 
$$\hat{x}$$
)  $T - mg \sin \theta + 0 = ma \rightarrow T - mg \sin \theta = ma$  (9)

Según 
$$\hat{y}$$
)  $0 - mg\cos\theta + N = 0 \rightarrow N = mg\cos\theta$  (10)

ullet Sobre la cuña actúan el contacto con el cubo (normal  $ec{N}_A$  de magnitud N), la cuerda en el canto de la cuña (tensiones  $\vec{T}_A$  oblicua y  $\vec{T}_B$  vertical, ambas de magnitud T), gravedad sobre la cuña  $(M_0\vec{g})$ , y normal con el piso  $(\vec{N}_B$  de magnitud  $N_B$ . Ecuación del movimiento (reposo) y proyección según la horizontal:

$$\vec{N}_A + \vec{T}_A + \vec{T}_B + M_{\circ} \vec{g} \vec{N}_B = 0 \qquad \Rightarrow \tag{11}$$

$$-N\sin\theta + T\cos\theta + 0 + 0 + 0 = 0 \qquad \rightarrow T\cos\theta = N\sin\theta \tag{12}$$

ullet Sobre la carga (y pedazo de cuerda en contacto con ella) actúan la tensión  $ec{T}_B'$  en ambas puntas (magnitud T) y el peso de la carga  $(M\vec{g})$ ; la aceleración de la carga es  $\vec{a}_0$  de magnitud a/2. La ecuación del movimiento y proyección según z:

$$\vec{T}'_B + \vec{T}'_B + M\vec{g} = M\vec{a}_0 \Rightarrow (13)$$

$$-2T + Mg = M(a/2) \rightarrow 2Mg - 4T = Ma$$
(14)

$$-2T + Mg = M(a/2) \rightarrow 2Mg - 4T = Ma \tag{14}$$

• Buscamos ángulo  $\boldsymbol{\theta}$ . Primero usar Ec. 10 para  $\boldsymbol{N}$  en Ec. 12 ...

$$T\cos\theta = (mg\cos\theta)\sin\theta \rightarrow T = mg\sin\theta$$
 (15)

• Sustituir este valor para T en Ec. 9 para T ...

$$(mg\sin\theta) - mg\sin\theta = ma \rightarrow \overline{\underline{a=0}}.$$
 (16)

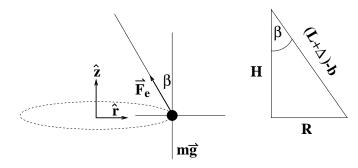
• Reemplazar a = 0 y  $T = mg \sin \theta$  en Ec. 14 ...

$$2Mg - 4(mg\sin\theta) = m0 \quad \to \quad \overline{\sin\theta = \frac{M}{2m}}$$
 (17)

• Caso  $\theta \sim \pi/2 \Rightarrow \sin \theta \sim 1 \Rightarrow M \sim 2m$ . Este caso corresponde a bloque suspendido por carga en polea. En tal caso la aceleración nula sólo es compatible con  $M \sim 2m$ .

PUNTUACION: (0.6 + 0.7 + 0.6) Ptos por DCL's correctos + 2Ptos ecuaciones correctas (con proyecciones) + 1Pto por despeje (correcto) de a y  $\sin \theta$  + 1Pto discusión aceptable.

## PROBLEMA 3



• Considerando la bolita como el objeto a estudiar, las fuerzas sobre ésta son: fuerza del elástico  $(\vec{F_e}; \text{ magnitud } k\Delta)$  y el peso  $m\vec{g}$ . Ecuación de movimiento y proyecciones según  $\hat{r}$  y  $\hat{z}$ :

$$\vec{T} + m\vec{g} = m\vec{a} \Rightarrow \tag{18}$$

$$-k\Delta\sin\beta = -m\omega^2R \quad (\text{según } \hat{r}) \tag{19}$$

$$k\Delta\cos\beta - mg = 0 \quad (\text{según } \hat{z}) \tag{20}$$

• R es el radio de la órbita. El tramo de elástico fuera del tubo es  $L + \Delta - b$ ; el radio es  $(L + \Delta - b) \sin \beta$ . Sustituyendo en las ecuaciones 19 y 20 se tiene

$$k\Delta = m\omega^2(L + \Delta - b) \tag{21}$$

$$k\Delta\cos\beta = mg \tag{22}$$

• Combinando estas dos últimas ecuaciones obtenemos:

$$\omega^{2} = \frac{mg/\cos\beta}{m(L + mg/k\cos\beta - b)} \quad \rightarrow \quad \overline{\omega^{2} = \frac{g}{(L - b)\cos\beta + mg/k}}$$
(23)

- Para la energía mecánica total E consideramos:  $E = K + U_g + U_e$
- Energía cinética **K**

$$K = \frac{1}{2}m\omega^2 R^2 = \frac{1}{2}mg\left[(L-b)\cos\beta + \frac{mg}{k}\right]\tan^2\beta \tag{24}$$

• Energía elástica  $U_e$ : Utilizando  $\Delta = mg/k \cos \beta$ ,

$$U_e = \frac{1}{2}k\Delta^2 = \frac{1}{2}mg\left(\frac{mg}{k}\right)\frac{1}{\cos^2\beta}$$
 (25)

• Energía gravitacional  $U_g$  Sea H la profundidad de la bolita c/r boca del tubo y  $H_0$  la misma profundidad pero con bolita colgando, entonces:

$$H = (L + \Delta - b)\cos\beta \tag{26}$$

$$H_{\circ} = (L + \Delta_{\circ} - b) = (L + mg/k - b),$$
 (27)

Con ésto la energía gravitacional es

$$U_g = -mg(L + \Delta - b)\cos\beta + mg(L + mg/k - b) = mg(L - b)(1 - \cos\beta)$$
 (28)

• Si  $k \to \infty$  entonces la velocidad angular  $\omega^2 \to g/(L-b)\cos\beta$ ; si además  $\beta \to \pi/2$  entonces  $\omega^2 \to \infty$ . Se trata entonces de una cuerda ideal que para estar horizontal debe rotar con velocidad angular infinita.

PUNTUACION: 1Pto DCL correcto + 1Pto ecuaciones correctas (con proyecciones) + 1Pto despeje de  $\omega^2$  correcto + 2/3 Pto por cada termino de energía + 1Pto discusión aceptable.