

FI1000 - Introducción a la Física Clásica, Otoño 2023

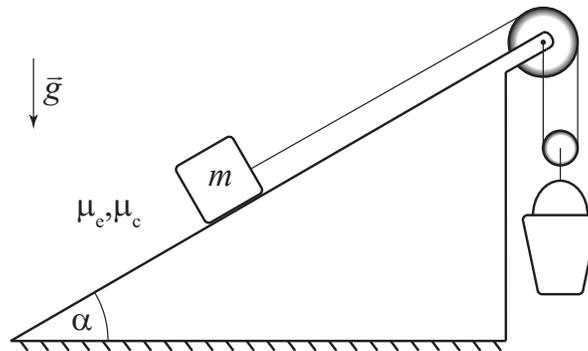
Profesores: I. Bordeu, F. Lund, M.A. Winkler, W. Max-Moerbeck, V. González, C. Arenas, J. Mella, M. Muñoz, C. Falcón, R. Soto.



## PAUTA

### Control 2

**P1.** Un bloque de masa  $m$  se encuentra en reposo, apoyado sobre un plano inclinado que está fijo al suelo. Entre el bloque y el plano inclinado hay roce, con coeficientes estático  $\mu_e$  y cinético (dinámico)  $\mu_c$ . El bloque está unido a un balde de masa despreciable por medio de una cuerda ideal, que pasa por una polea fija y una móvil, ambas ideales, como se muestra en la figura:

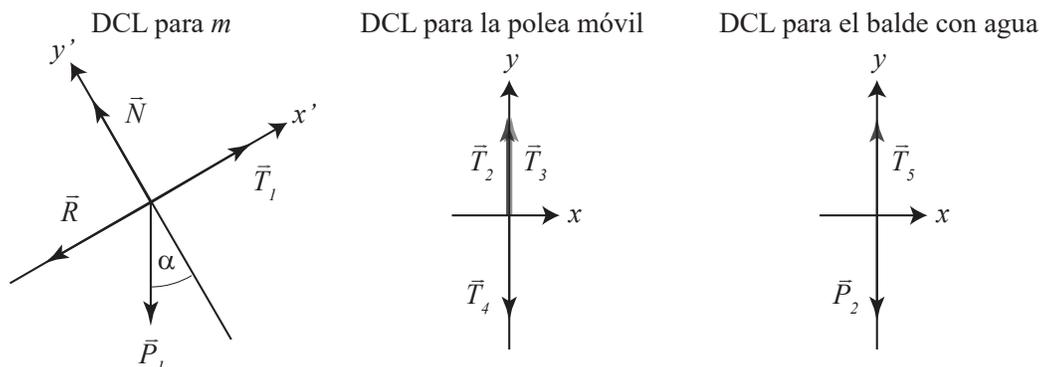


Una persona comienza a verter agua lentamente en la cubeta, y se detiene en el momento en que el bloque comienza a deslizar. Encuentre:

- (a) (3 puntos) La masa total del agua vertida en el balde.
- (b) (3 puntos) La aceleración del bloque (considerando la masa de agua encontrada en la parte anterior).

### SOLUCIÓN P1.

(a) Asumiendo una masa de agua  $m_2$ , por determinar, los DCL quedan



Aplicamos la condición de cuerdas ideales:  $T_1 = T_2 = T_3 = T$  y  $T_4 = T_5 = T'$ . Escribimos la segunda ley de Newton para cada cuerpo en el instante en que la masa comienza a deslizar, es decir, cuando  $R = \mu_e N$ .

Para el bloque ( $m$ ):

$$x' : T - mg \sin(\alpha) - \mu_e N = 0 \quad (1)$$

$$y' : N - mg \cos(\alpha) = 0, \quad (2)$$

Para la polea:

$$y : 2T - T' = 0, \quad (3)$$

Para el balde con agua ( $M$ ):

$$y : T' - Mg = 0, \quad (4)$$

Así obtenemos que la masa de agua vertida sobre la cual la masa comienza a deslizar es

$$M = 2m(\mu_e \cos(\alpha) + \sin(\alpha)) \quad (5)$$

**(b)** Considerando la masa de agua  $M$ , Eq. (5), podemos encontrar la aceleración del bloque considerando una fuerza de roce cinética  $\mu_c N$ , de forma que

$$x' : T - mg \sin(\alpha) - \mu_c N = ma_m \quad (6)$$

$$y' : N - mg \cos(\alpha) = 0, \quad (7)$$

Para el balde con agua ( $M$ ):

$$y : 2T - Mg = -Ma_M, \quad (8)$$

Además, por estar conectadas a través de una polea móvil  $a_m = 2a_M$ . Luego

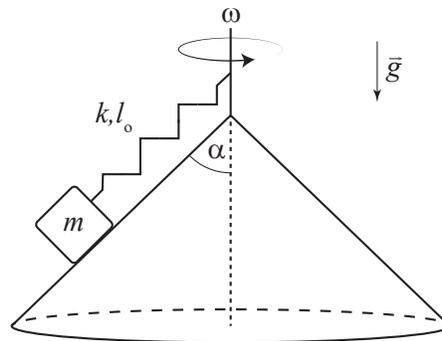
$$a_m = \frac{1}{m} (T - mg \sin(\alpha) - \mu_c mg \cos(\alpha)) \quad (9)$$

$$T = \frac{M}{2} \left( g - \frac{a_m}{2} \right) \quad (10)$$

Usando el la masa  $M$  encontrada en (a), Eq. (5), obtenemos

$$a_m = \frac{2g \cos(\alpha)(\mu_e - \mu_c)}{2 + \mu_e \cos(\alpha) + \sin(\alpha)} \quad (11)$$

**P2.** Considere un bloque de masa  $m$  apoyado sobre la superficie de un cono sin roce. La masa se une al eje del cono por medio de un resorte, cuya constante elástica es  $k$  y largo natural  $l_0$ . El eje del cono está motorizado, de forma que la masa se puede hacer girar con rapidez angular  $\omega$  constante sobre el cono, como se muestra en la figura:



(a) (2 puntos) Determine la deformación del resorte, para el caso en que  $\omega = 0$ .

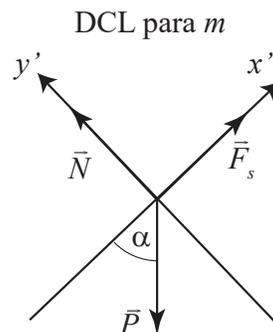
Para una cierta rapidez angular ( $\omega > 0$ ) el bloque puede perder contacto con el cono. Determine:

(b) (2 puntos) La deformación del resorte cuando el bloque pierde contacto con el cono.

(c) (2 puntos) La rapidez angular mínima para la cual el bloque pierde contacto con el cono.

**SOLUCIÓN P2.**

(a)



Para  $\omega = 0$

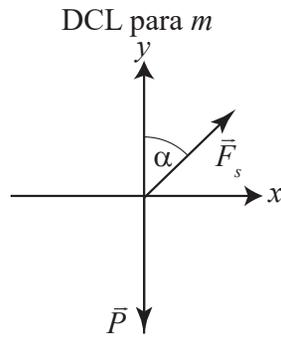
$$x': k\Delta l - mg \cos(\alpha) = 0 \tag{12}$$

$$y': N - mg \sin(\alpha) = 0, \tag{13}$$

Luego,

$$\Delta l = \frac{mg \cos(\alpha)}{k} \tag{14}$$

(b) Para  $\omega_{\min} > 0$ , la masa pierde contacto con la superficie cuando  $N = 0$ , luego



$$x: k\Delta l' \sin(\alpha) = m\omega_{\min}^2 r \quad (15)$$

$$y: k\Delta l' \cos(\alpha) - mg = 0, \quad (16)$$

con  $r = (l_0 + \Delta l') \sin(\alpha)$ .

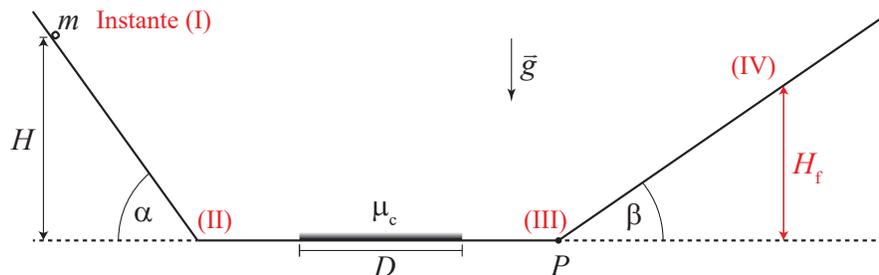
Luego,

$$\Delta l' = \frac{mg}{k \cos(\alpha)} \quad (17)$$

(c) Usando el resultado anterior, encontramos

$$\omega_{\min} = \sqrt{\left( \frac{kg}{kl_0 \cos(\alpha) + mg} \right)} \quad (18)$$

**P3.** Una partícula de masa  $m$  se puede mover por los planos inclinados y horizontal que se muestran en la siguiente figura:



Los planos inclinados forman ángulos  $\alpha$  y  $\beta$  con la horizontal y no tienen roce, mientras que en la región horizontal hay una zona de largo  $D$ , donde la superficie tiene roce con coeficiente de roce cinético (dinámico)  $\mu_c$ . Inicialmente, la partícula se suelta del reposo a una altura  $H$ .

- (a) (2 puntos) Calcule el valor mínimo de  $H$  que permite que la partícula atraviese toda la región con roce.
- (b) (2 puntos) Si  $H$  es mayor que el valor mínimo encontrado en la parte anterior, calcule la velocidad con que la partícula llega al punto  $P$ .
- (c) (2 puntos) Finalmente, ¿a qué altura máxima llega la partícula en el segundo plano inclinado?

**SOLUCIÓN P3.**

(a) Al llegar al plano horizontal [instante (II) en el esquema], la masa tiene una rapidez

$$v_{II} = \sqrt{2gH} \tag{19}$$

Por teorema del trabajo y la energía la el cambio de energía cinética debido al trabajo realizado por la fuerza de roce en la superficie de largo  $D$  es

$$\Delta E_c = \frac{1}{2}mv_{III}^2 - \frac{1}{2}mv_{II}^2 = -\mu_c mgD. \tag{20}$$

Donde  $v_{III}$  es la rapidez de la masa al salir de la superficie con roce [instante (III)]. Luego, la altura mínima,  $H_{\min}$ , para que la partícula recorra toda la superficie con roce se encuentra imponiendo que  $v_{III} = 0$ , es decir

$$mgH_{\min} = \mu_c mgD \tag{21}$$

Luego,  $H_{\min} = \mu_c D$ .

**Nota:** (a) Se puede resolver de manera más corta comparando directamente los instantes (I) y (III).

(b) Si  $H > H_{\min}$ , entonces  $v_{III} > 0$ :

$$\frac{1}{2}mv_{III}^2 - \frac{1}{2}mv_{II}^2 = -\mu_c mgD \tag{22}$$

Luego,

$$\frac{1}{2}mv_{\text{III}}^2 = mgH - \mu_c mgD \quad (23)$$

La rapidez de salida de la zona con roce (igual a la rapidez en  $P$ ), es

$$v_{\text{III}} = \sqrt{2(gH - \mu_c gD)}, \quad (24)$$

recordando que  $H > H_{\text{min}} = \mu_c D$ .

(c) La altura alcanzada en el segundo plano [ $H_f$ , instante (IV)] se obtiene por conservación de energía, por ejemplo, entre los instantes (iv) y (iii):

$$mgH_f = mgH - \mu_c mgD \quad (25)$$

De forma que

$$H_f = H - \mu_c D. \quad (26)$$