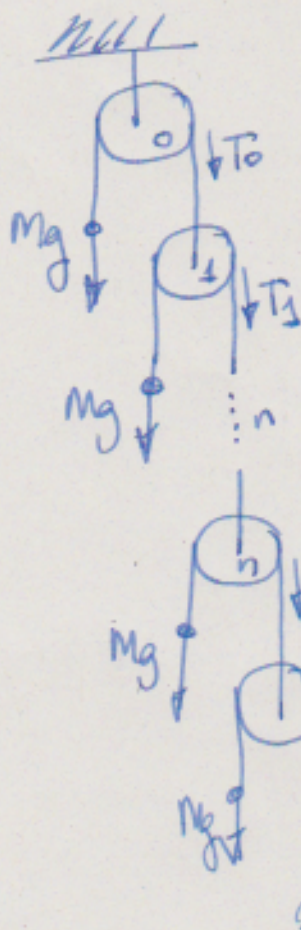


Planteamiento del problema:



Llamemos

a_n ← aceleración del koalindre "n-ésimo" de la patea "n-ésima"

T_n ← tensión del cable que rodea la patea "n-ésima"

Para cualquier patea x cumple que

$$Mg - T_n = M a_n$$

entonces:

$$a_n = g - \frac{T_n}{M}$$

También se cumple que:

$$T_0 = 2T_1 \Rightarrow T_1 = \frac{1}{2} T_0$$

$$T_1 = 2T_2 \Rightarrow T_2 = \frac{1}{2} T_1 = \frac{1}{4} T_0$$

→ Dado que las patea tienen masa nula

en general, en la patea "n-ésima" se cumple que $T_n = \frac{1}{2^n} T_0$

Por tanto, la aceleración del koalindre de la patea "n-ésima":

$$a_n = g - \frac{1}{2^n} \frac{T_0}{M}$$

siendo T_0 la tensión de la patea fija.

En función del movimiento del koalindre "n-ésimo" se producirá la siguiente variación de energía en la patea "n-ésima" (en un tiempo t):

$$\Delta E_n = \Delta E_{Pn} + \Delta E_{Cn}$$

$$\Delta E_{Pn} = Mg \Delta h = \frac{1}{2} M g a_n t^2$$

$$\Delta E_{Cn} = \frac{1}{2} M \Delta v^2 = \frac{1}{2} M a_n^2 t^2$$

→ Variaciones de energía cinética y potencial en cada patea.

Sabiendo que:

$$a_n = g - \frac{1}{2^n} \frac{T_0}{M} \rightarrow a_n^2 = g^2 + \frac{1}{2^{2n}} \frac{T_0^2}{M^2} - \frac{1}{2^{n+1}} g \frac{T_0}{M}$$

Entonces:

$$\Delta E_{pn} = Mg \Delta h = \frac{1}{2} m g a_n t^2 = \left[\frac{1}{2} M g^2 - \frac{1}{2^{n+1}} g T_0 \right] t^2$$

$$\Delta E_{cn} = \frac{1}{2} m a_n^2 t^2 = \left[\frac{1}{2} M g^2 + \frac{1}{2^{2n+1}} \frac{T_0^2}{M} - \frac{1}{2^{n+1}} g T_0 \right] t^2$$

Por lo que, en la polea "n-ésima" resulta el siguiente balance de energía

$$\Delta E_n = \Delta E_{cn} - \Delta E_{pn} = \left[\frac{1}{2} M g^2 + \frac{1}{2^{2n+1}} \frac{T_0^2}{M} - \frac{1}{2^{n+1}} g T_0 \right] t^2 - \left[\frac{1}{2} M g^2 - \frac{1}{2^{n+1}} g T_0 \right] t^2$$

$$\Delta E_n = \left[\frac{1}{2^{2n+1}} \frac{T_0^2}{M} + \left(\frac{1}{2^{n+1}} - \frac{1}{2^n} \right) g T_0 \right] t^2 = \left[\frac{1}{2^{2n+1}} \frac{T_0^2}{M} - \frac{1}{2^{n+1}} g T_0 \right] t^2 = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{4^n} \frac{T_0^2}{M} - \frac{1}{2^n} g T_0 \right] t^2$$

La variación de la energía en todo el sistema de poleas es la suma de la variación de la energía en cada polea

$$\Delta E = \sum_{n=0}^{\infty} \Delta E_n = \frac{1}{2} \left[\frac{4}{3} \frac{T_0^2}{M} - 2 g T_0 \right] t^2 = \left[\frac{2}{3} \frac{T_0^2}{M} - g T_0 \right] t^2$$

La energía total del sistema debe mantenerse constante por lo que la variación debe ser nula

$$\Delta E = 0 \rightarrow \left(\frac{2}{3} \frac{T_0^2}{M} - g T_0 \right) t^2 = 0 \rightarrow \frac{2}{3} \frac{T_0^2}{M} - g T_0 = 0 \rightarrow$$

$$\rightarrow T_0 \left(\frac{2}{3} \frac{T_0}{M} - g \right) = 0 \rightarrow \begin{cases} T_0 = 0 \\ \frac{2}{3} \frac{T_0}{M} - g = 0 \Rightarrow T_0 = \frac{3}{2} Mg \end{cases}$$

La solución $T_0 = 0$ supone la caída libre de todos los koalindres. Obviamente conserva la energía del sistema pero no tiene sentido pues implicaría que todos los cables de unión dejan de actuar

Tomamos pues, la solución $T_0 = \frac{3}{2} Mg$ como válida. Dado que:

$$\left. \begin{array}{l} Mg - T_n = Ma_n \\ T_0 = \frac{3}{2} Mg \end{array} \right\} \rightarrow Mg - \frac{3}{2} Mg = Ma_0$$

Entonces: $\boxed{a_0 = -\frac{1}{2}g}$ El primer koalindre SUBE con aceleración mitad de la gravedad

Vicente López, el 7 de junio de 2014