

Segundo TP modelos fisicos

Grillo, Libonati, Maiza

Ejercicio 1

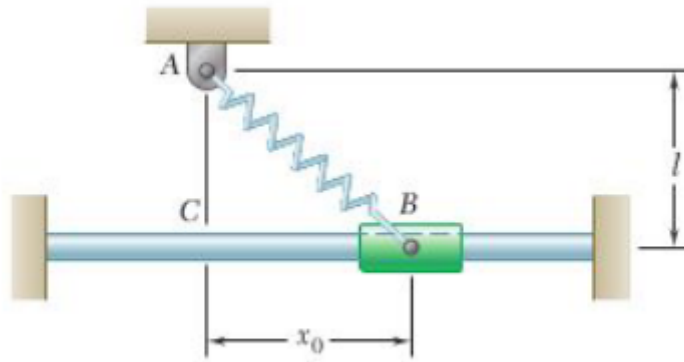


Figure 1: Modelo del problema

Un resorte **AB** de constante **k** se une a un soporte **A** y a un collarín de masa **m**.

La longitud no alargada del resorte es **L**.

Si se suelta el collarín desde el reposo en $x = x_0$ y se desprecia la fricción entre el collarín y la varilla horizontal, determine la magnitud de la velocidad del collarín cuando pasa por el punto **C**.

Diagrama de Cuerpo Libre

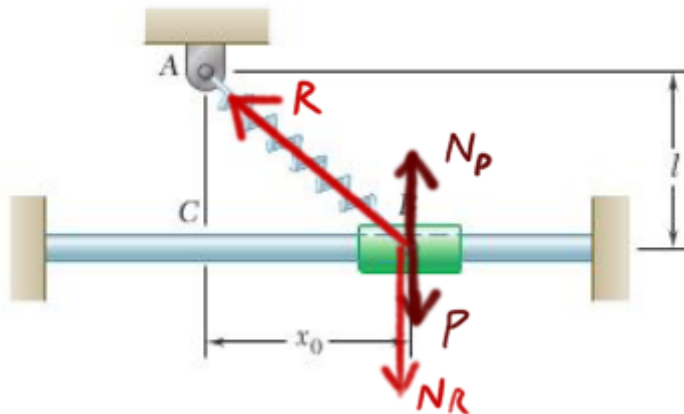


Figure 2: diagrama de cuerpo libre

Ya que se desprecia la fricción entre el collarín y la varilla horizontal, no hay fuerzas no conservativas actuando sobre el cuerpo, por lo que $W_{fnc} = \Delta E = 0J$

Luego, la energía en un punto es igual a:

$$E = E_{cinetica} + E_{potencial} = \frac{1}{2}m.v^2 + m.g.y + \frac{1}{2}k.(\Delta x)^2$$

Para este problema, vamos a descartar a la energía potencial gravitatoria, ya que la varilla mantiene al collarín a una misma altura. Eligiendo como nuestro eje al punto C, en todas las ecuaciones va a valer 0.

Si observamos el punto B:

$$E_B = 0 + 0 + \frac{1}{2}k.(L_b - L)^2$$

(Como se soltó al collarín desde el reposo, la energía cinética es nula)

Siendo L_b la longitud desde el punto A hasta el punto B. Por lo que:

$$E_B = \frac{1}{2}k.((\sqrt{x_0^2 + L^2}) - L)^2$$

Si ahora observamos la energía en el punto C:

$$E_C = \frac{1}{2}m.v^2 + 0 + \frac{1}{2}k.(L_C - L)^2$$

Y como L_C es la distancia desde el punto A al punto C, $L_C = L$. Por lo tanto:

$$E_C = \frac{1}{2}m.v^2$$

Ahora, sabiendo que $W_{fnc} = \Delta E = 0J$:

$$W_{fnc} = \Delta E = 0J = E_C - E_B = \frac{1}{2}m.v^2 - \frac{1}{2}k.((\sqrt{x_0^2 + L^2}) - L)^2$$

De donde sale que:

$$v = \sqrt{\frac{k.((\sqrt{x_0^2 + L^2}) - L)^2}{m}}$$

Ejercicio 2

Apartado a)

Tenemos que un satélite se ubica en una órbita circular, por lo cual la fuerza de gravedad F que la tierra ejerce sobre el satélite es normal a la órbita, y se tiene que $F = \frac{GMm}{r^2}$, donde G es la constante de gravitación universal, M es la masa de la tierra, m es la masa del satélite y r es la distancia del satélite al centro de la tierra.

También podemos escribir $F = ma$, y como $a = \frac{v^2}{r}$ obtenemos $F = \frac{GMm}{r^2} = m\frac{v^2}{r}$, de donde $v^2 = \frac{GM}{r}$.

Además sabemos que $GM = gR^2$, donde R es el radio de la tierra y g la aceleración de la gravedad, por lo cual escribimos $v^2 = \frac{gR^2}{r}$. Finalmente, despejamos la velocidad $v = R\sqrt{\frac{g}{r}} = \sqrt{\frac{GM}{r}}$ con la cual el satélite describe su órbita.

Además, la velocidad con la cual el satélite describe su órbita es $v = \frac{2\pi r}{T}$, donde T es el período (que tenemos como dato, $T = 23.934$ h). Luego, $R\sqrt{\frac{g}{r}} = \frac{2\pi r}{T} \Rightarrow T = \frac{2\pi r}{R\sqrt{\frac{g}{r}}}$

Para los siguientes cálculos utilizaremos estos valores de las constantes g y R :

- $g = 9.81 \text{ m/s}^2 = 127137.6 \text{ km/h}^2$
- $R = 6.37 \cdot 10^6 \text{ m} = 6370 \text{ km}$

Ahora planteamos:

$$\begin{aligned}
 T &= 23.934 \text{ h} = \frac{2\pi}{R} \frac{r}{\sqrt{\frac{g}{r}}} \\
 &\Rightarrow \\
 \frac{r}{\sqrt{\frac{g}{r}}} &= 24264.7 \text{ km h} \\
 &\Rightarrow \\
 \frac{r^2}{g} &= 588775461.2 \text{ km}^2 \text{ h}^2 \\
 &\Rightarrow \\
 \frac{r^3}{g} &= 588775461.2 \text{ km}^2 \text{ h}^2 \\
 &\Rightarrow \\
 r^3 &= 588775461.2 \text{ km}^2 \text{ h}^2 * 127137.6 \text{ km/h}^2 = 7.49 \cdot 10^{13} \text{ km}^3 \\
 &\Rightarrow \\
 r &= \sqrt[3]{7.49 \cdot 10^{13} \text{ km}^3} \\
 &\Rightarrow \\
 r &= 42144.53 \text{ km}
 \end{aligned}$$

Obtuvimos que la distancia del satélite al centro de la tierra es $r = 42144.53 \text{ km}$. Nosotros queremos calcular la distancia d del satélite a la superficie terrestre, que será $d = r - R = (42144.53 - 6370) \text{ km}$.

Por lo tanto, la distancia del satélite a la superficie de la tierra es

$$\mathbf{d = 35774.53 \text{ km} = 22229.26 \text{ mi}}$$

En unidades del USI y de uso común en Estados Unidos resulta

$$\mathbf{d = 35774530 \text{ m} = 117370492.8 \text{ ft}}$$

Apartado b)

En el apartado anterior dijimos que $v = \frac{2\pi r}{T}$. Luego:

$$\begin{aligned}
 v &= 2\pi \frac{42144.53 \text{ km}}{23.934 \text{ h}} \\
 &\Rightarrow \\
 v &= 2\pi \text{ 1760.86 km/h}
 \end{aligned}$$

Finalmente, resulta

$$\mathbf{v = 11063.84 \text{ km/h} = 6874.75 \text{ mi/h}}$$

En unidades del USI y de uso común en Estados Unidos resulta

$$\mathbf{v = 3073.29 \text{ m/s} = 10082.97 \text{ ft/s}}$$

Ejercicio 3

Queremos encontrar los valores de θ para los cuales el bloque pierde el contacto con la superficie, con un coeficiente de fricción cinética desde 0 hasta 0,4.

Eso significa que queremos encontrar los valores de θ para los cuales $N = 0$ (la normal)

Diagrama de cuerpo libre

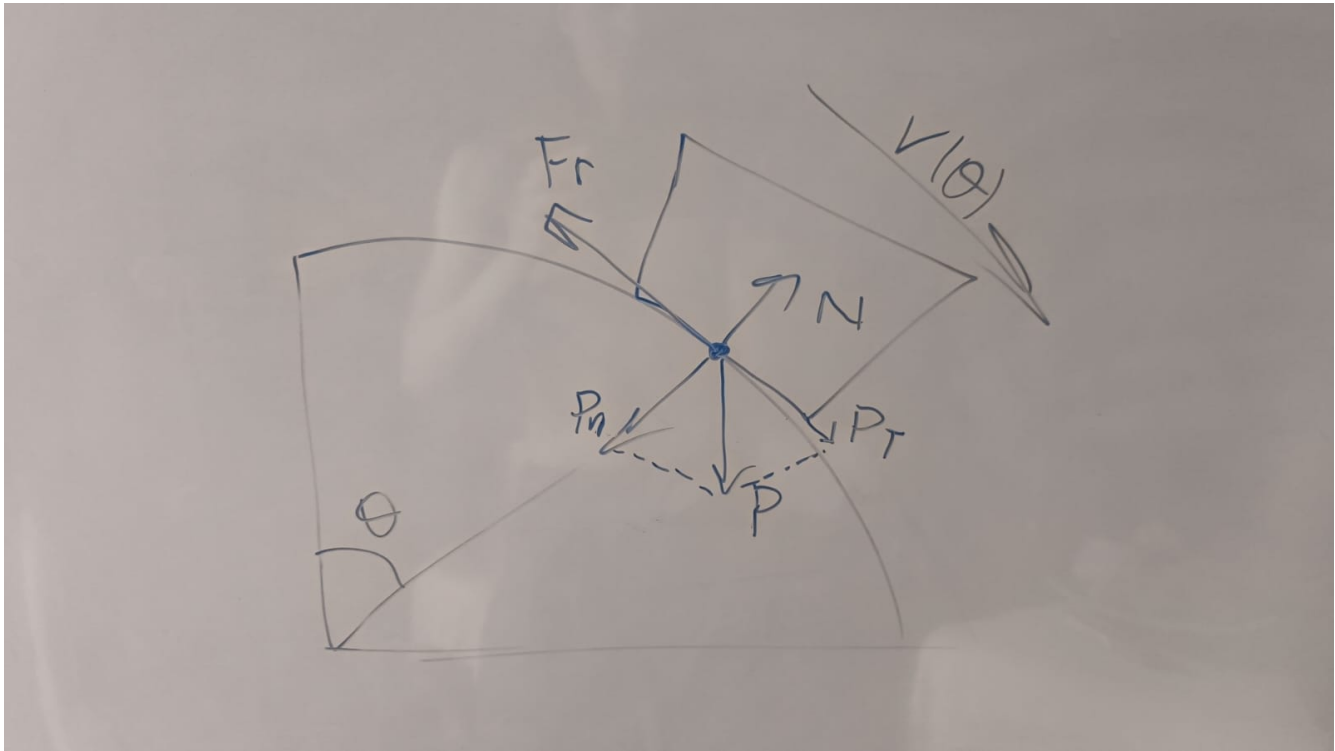


Figure 3: diagrama_cuerpo_libre

Cosas que sabemos:

Teniendo en cuenta que el bloque se encuentra en un movimiento circular podemos afirmar que:

$$N = m.a = m.(g.\cos\theta - \frac{(v_\theta)^2}{r})$$

$$N = 0 = m.(g.\cos\theta - \frac{(v_\theta)^2}{r}) = g.\cos\theta - \frac{v_\theta^2}{r}$$

$$\frac{v_\theta^2}{r} = g.\cos\theta \implies \frac{v_\theta^2}{\cos\theta} = r.g$$

Por lo que necesitamos encontrar v_θ^2

Acercamiento a través de la energía

$$W_{fnc} = \Delta E$$

$$E = \frac{1}{2}m.v^2 + m.g.y$$

$$F_r = \mu_c * N = \mu_c * P * \cos \theta$$

$$W_{fnc} = W_{roce} = \int_0^\theta F_r * d\theta = \mu_c * P * \int_0^\theta \cos \theta * d\theta = \mu_c * P * \sin \theta$$

$$W_{fnc} = E_\theta - E_0$$

$$\mu_c * P * \sin \theta = \frac{1}{2} m \cdot v_\theta^2 + m \cdot g \cdot y_\theta - \frac{1}{2} m \cdot v_0^2 - m \cdot g \cdot y_0$$

$$\frac{1}{2} m \cdot v_\theta^2 = \frac{1}{2} m \cdot v_0^2 + m \cdot g \cdot (y_0 - y_\theta) + \mu_c * P * \sin \theta$$

$$m \cdot v_\theta^2 = m \cdot v_0^2 + 2 \cdot m \cdot g \cdot (y_0 - y_\theta) + 2 * \mu_c * P * \sin \theta$$

Ademas $y_\theta = r \cdot \cos \theta$

$$v_\theta^2 = v_0^2 + 2 \cdot g \cdot (y_0 - y_\theta) + 2 * \mu_c * g * \sin \theta$$

Por lo tanto:

$$\frac{v_0^2 + 2 \cdot g \cdot (y_0 - y_\theta) + 2 * \mu_c * g * \sin \theta}{\cos \theta} - r \cdot g = 0$$

Luego, resolvemos esta ecuacion buscando el valor de θ , en un programa en python, para cada valor de μ_c entre 0 y 0.4

```
import numpy as np
import matplotlib.pyplot as plt

# Constantes
g = 9.8 # Gravedad
r = 1.524 # Radio
v0 = 3.5**2 # Velocidad inicial
m = 0.45 # Masa
energia_inicial = (1/2) * v0 * m + m * g * r

# Magnitud del roce
def Fr(mu, theta):
    return mu * g * m * np.cos(theta)

# Altura cuando el bloque esta en el angulo theta
def altura(theta):
    return r * np.cos(theta)

def potencial(theta):
    return m * g * altura(theta)

def W_fnc(mu, theta):
    return Fr(mu, theta) * theta * r

def velocidad_cuadrado(mu, theta):
    return v0 + 2*g*(r - altura(theta)) + 2*mu*g* np.sin(theta)
```

```

radianes = np.linspace(0, np.pi / 2, 100) # Valores de radianes de 0 a pi/2
coeficientes = np.linspace(0, 0.4, 100) # Valores de mu en el rango [0, 0.4]

# Listas para almacenar los puntos que cumplen la igualdad
x_points = []
y_points = []

# Comprobación de la igualdad
for mu in coeficientes:
    for theta in radianes:
        division = (m*g) - (velocidad_cuadrado(mu, theta) / np.cos(theta))
        if np.isclose(division, 0, atol=1): # Tolerancia para la comparación
            x_points.append(mu)
            y_points.append(theta)

# Graficar los puntos que cumplen la igualdad
plt.figure(figsize=(10, 6))
plt.plot(x_points, y_points, color='b', label=r'$\theta(\mu_c)$')
plt.xlabel('Coeficiente de rozamiento')
plt.ylabel('Theta crítico')
plt.title('Donde se desprende el bloque')
plt.xlim(0, 0.4)
plt.ylim(0, np.pi / 2)
plt.grid()
plt.savefig("grafica.png")

```

Lamentablemente las conclusiones parecieran haber sido erroneas, puesto que la gráfica no presenta valores para los cuales el bloque se separe de la superficie.