

FI2001-6: Mecánica

Profesor: Claudio Romero Z.

Auxiliar: Jerónimo Herrera G., Rodrigo Catalán B.



Pauta Auxiliar 13

1. El cometa choca plásticamente con el planetóide en su perihelio, $r_p = R$. Como no hay fuerzas tangenciales, se conserva el momentum lineal, el cual es puramente tangencial en el perihelio (y afelio):

$$F_\theta = 0 \Rightarrow p_\theta = cte \Rightarrow p_i = p_f$$

Llamando v_o a la velocidad orbital del planetóide, v_p a la velocidad del cometa en el perihelio y v_f a la velocidad final del conjunto planetóide-cometa, se tiene de la conservación del momentum lineal:

$$Mv_o + mv_p = (M + m)v_f$$

Para determinar v_f , necesitamos los valores de las velocidades iniciales del planetóide y del cometa. Para calcular la velocidad orbital del planetóide, utilizamos la dinámica del movimiento circular uniforme (MCU) en combinación con la Ley de Gravitación Universal (LGU):

$$F_g = ma_c \Rightarrow -\frac{GM_S M}{R^2} = -\frac{Mv_o^2}{R} \Rightarrow v_o = \sqrt{\frac{GM_S}{R}}$$

Para determinar la velocidad del cometa en su perihelio, usamos la conservación del momentum angular y de la energía, justo antes de la colisión:

$$l_c = mr_p v_p = mr_a v_a \Rightarrow v_p = \frac{l_c}{mr_p} \quad , \quad v_a = \frac{l_c}{mr_a}$$

$$E_p = E_a \Rightarrow \frac{1}{2}mv_p^2 - \frac{GM_S m}{r_p} = \frac{1}{2}mv_a^2 - \frac{GM_S m}{r_a}$$

Reemplazando las velocidades en el perihelio y afelio:

$$\frac{l_c^2}{2mr_p^2} - \frac{GM_S m}{r_p} = \frac{l_c^2}{2mr_a^2} - \frac{GM_S m}{r_a} \Rightarrow \frac{l_c^2}{m^2} \left(\frac{1}{r_a^2} - \frac{1}{r_p^2} \right) = 2GM_S \left(\frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_p} \right)$$

$$\frac{l_c^2}{m^2} \left(\frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_p} \right) \left(\frac{1}{r_a} + \frac{1}{r_p} \right) = 2GM_S \left(\frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_p} \right) \Rightarrow \frac{l_c^2}{m^2} \left(\frac{1}{r_a} + \frac{1}{r_p} \right) = 2GM_S$$

$$\frac{l_c^2}{m^2} \frac{r_a + r_p}{r_a r_p} = 2GM_S \Rightarrow \frac{l_c^2}{m^2} = 2GM_S \frac{r_a r_p}{r_a + r_p} \Rightarrow \frac{l_c}{m} = \sqrt{2GM_S \frac{r_a r_p}{r_a + r_p}}$$

Reemplazando los valores del perihelio $r_p = R$ y el afelio $r_a = 4R$, encontramos la rapidez del cometa:

$$\frac{l_c}{m} = \sqrt{\frac{8GM_S R}{5}} \Rightarrow v_p = \frac{8GM_S}{5R}$$

Sustituimos los valores de la rapidez inicial para el cometa y el planetóide en la expresión para v_f :

$$(M + m)v_f = M \sqrt{\frac{GM_S}{R}} + m \sqrt{\frac{8GM_S}{5R}}$$

Llamamos ahora al perihelio y afelio de la nueva órbita para el conjunto planetóide-cometa r'_p y r'_a . Se tiene que $r'_p = r_p = R$, ya que luego de la colisión el conjunto acelera, alejándose del Sol. Usamos este dato, más la conservación del momentum angular y la energía del sistema formado por el conjunto:

$$l_{pc} = (M + m)r_p v_f = (M + m)Rv_f$$

$$E_{p'} = E_{a'} \Rightarrow \frac{l_{pc}^2}{2(M + m)r_p'^2} - \frac{GM_S(M + m)}{r_p'} = \frac{l_{pc}^2}{2(M + m)r_a'^2} - \frac{GM_S(M + m)}{r_a'}$$

$$\frac{(M + m)^2 R^2 v_f^2}{2(M + m)R^2} - \frac{GM_S(M + m)}{R} = \frac{(M + m)^2 R^2 v_f^2}{2(M + m)r_a'^2} - \frac{GM_S(M + m)}{r_a'}$$

$$\frac{v_f^2}{2} - \frac{GM_S}{R} = \frac{R^2 v_f^2}{2r_a'^2} - \frac{GM_S}{r_a'} \Rightarrow \left(v_f^2 - \frac{2GM_S}{R} \right) r_a'^2 + 2GM_S r_a' - R^2 v_f^2 = 0$$

Resolviendo la ecuación cuadrática en r_a' con la fórmula cuadrática:

$$r_a' = \frac{-2GM_S \pm \sqrt{(2GM_S)^2 - 4\left(v_f^2 - \frac{2GM_S}{R}\right)(-R^2 v_f^2)}}{2\left(v_f^2 - \frac{2GM_S}{R}\right)}$$

$$r_a' = \frac{-GM_S \pm \sqrt{(GM_S)^2 + \left(v_f^2 - \frac{2GM_S}{R}\right)R^2 v_f^2}}{v_f^2 - \frac{2GM_S}{R}}$$

Notamos que el denominador es negativo, ya que la velocidad resultante del conjunto planetóide-cometa no puede alcanzar ni superar la velocidad de escape, al mantenerse en una órbita acotada:

$$v_f < v_e = \sqrt{\frac{2GM_S}{R}} \Rightarrow v_f^2 - \frac{2GM_S}{R} < 0$$

Debido a lo anterior, tomamos el signo menos en el numerador de la solución para el nuevo afelio, ya que este es la máxima distancia alcanzada en la nueva órbita elíptica (y negativo/negativo = positivo):

$$r_a' = \frac{-GM_S - \sqrt{(GM_S)^2 + \left(v_f^2 - \frac{2GM_S}{R}\right)R^2 v_f^2}}{v_f^2 - \frac{2GM_S}{R}}$$

Observación: el discriminante debe no negativo para que la solución sea real ¿qué condición se impone?

2. Consideramos que la fuerza percutiva F es efectuada perpendicularmente a la barra, durante un intervalo de tiempo t_p a una distancia L' del centro de masas de la barra (su mitad). Durante este instante, F es constante. Escribiendo la 2da Ley de Newton en sus variantes traslacional y rotacional:

$$m\vec{a} = m\frac{d\vec{v}}{dt} = F\hat{i}$$

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{l}}{dt} = \vec{r} \times \vec{F} = (-L'\hat{j}) \times (F\hat{i}) = L'F\hat{k}$$

Integrar en el tiempo es equivalente a multiplicar por el intervalo t_p durante el que se ejerce la fuerza percutiva, ya que esta es constante. Consideramos que la barra tiene momento de inercia I :

$$m\vec{v} = Ft_p\hat{i}$$

$$\vec{l} = I\vec{\omega} = L'Ft_p\hat{k}$$

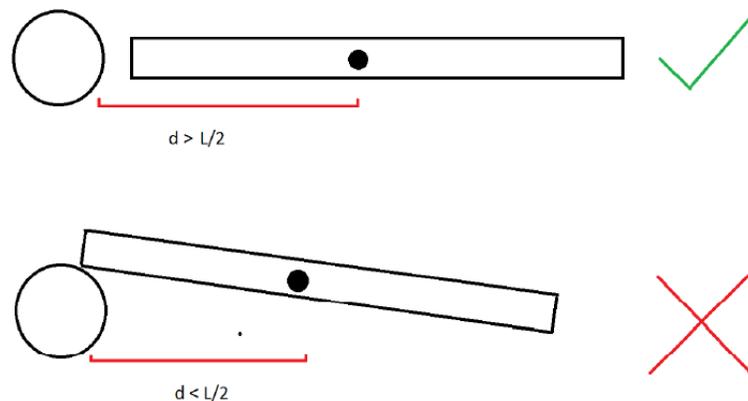
De aquí podemos despejar la velocidad lineal v y angular ω adquiridas gracias al efecto de la fuerza:

$$\omega = \frac{L'Ft_p}{I}$$

$$v = \frac{Ft_p}{M}$$

Siendo éstas constantes durante el resto del movimiento, ya que la fuerza percutiva deja de actuar.

La barra chocará contra el poste cuando gire un ángulo $\theta = \pi/2$. La condición para que esto no ocurra es que, al haber girado este ángulo, el centro de masas se encuentre a $d \geq L/2$ (ver figura de abajo). El límite, y por lo tanto, la distancia mínima, se obtiene cuando $d = L/2$ al mismo tiempo que $\theta = \pi/2$



Otra forma de ver esto, es que t_d , el tiempo en que el centro de masas recorre una distancia $L/2$ tiene que ser menor que t_θ , el tiempo que tarda la barra en girar $\pi/2$. El límite se tiene cuando $t_d = t_\theta = t_c$:

$$\theta(t_c) = \frac{\pi}{2}$$

$$d(t_c) = \frac{L}{2}$$

Como las velocidades lineal y angular del sistema son constantes, multiplicamos por t_c , obteniendo:

$$\omega t_c = \frac{L' F t_p t_c}{I} = \frac{\pi}{2}$$
$$v t_c = \frac{F t_p t_c}{M} = \frac{L}{2}$$

Reordenando términos, se tiene que:

$$F t_p t_c = \frac{\pi I}{2L'} = \frac{ML}{2}$$

Reemplazando el momento de inercia de una barra uniforme girando en torno a su centro de masas:

$$\frac{\pi}{2L'} \frac{ML^2}{12} = \frac{ML}{2} \Rightarrow L' = \frac{\pi L}{12}$$

Aproximando $\pi \approx 3$, estimamos el máximo valor posible para L' tal que la barra no choque al poste:

$$L' \approx \frac{3L}{12} = \frac{L}{4}$$