FI2001-6: Mecánica

Profesor: Claudio Romero Z.

Auxiliar: Jerónimo Herrera G., Rodrigo Catalán B.

Pauta Auxiliar 15

1. a) Esquemáticamente, tenemos la siguiente situación:

Donde $\tilde{u}$ y v son las rapidezces medidas en el sistema de referencia inercial de origen $\mathcal{O}$. Veamos el momentum lineal (en el eje Z) antes (tiempo t) y después (tiempo $t + dt$):

$$(1) \quad p_i = Mv$$

$$(2) \quad p_f = (M - dm)(v + dv) - dm\tilde{u} = Mv - dmv + Mdv - dm\tilde{u} - dm\tilde{u}dv$$

Donde la multiplicación de dos diferenciales se considera muy pequeña, $dm\tilde{u}dv = 0$.

Usando las ecuaciones (1) y (2), calculamos el impulso sobre el cohete:

$$(3) \quad \Delta p = p_f - p_i = Mv - dmv + Mdv - dm\tilde{u} - Mv = Mdv - (\tilde{u} + v)dm$$

Luego, la derivada del momentum lineal con respecto al tiempo es:

$$(4) \quad \frac{dp}{dt} = M \frac{dv}{dt} - (\tilde{u} + v) \frac{dm}{dt}$$

Notamos que $\tilde{u} + v$ corresponde a la rapidez del combustible con respecto al cohete:

$$(5) \quad \tilde{u} + v = u$$

Usando (5) en (4):

$$(6) \quad \frac{dp}{dt} = M \frac{dv}{dt} - u \frac{dm}{dt}$$

Usando (6) y la forma general de la Segunda Ley de Newton:

$$\begin{aligned} \frac{dp}{dt} &= F = -Mg \\ (7) \quad M \frac{dv}{dt} - u \frac{dm}{dt} &= -Mg \end{aligned}$$

Por conservación de la masa, se tiene que:

$$M_0 = M(t) + m(t)$$

Derivando con respecto al tiempo:

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{dM}{dt} + \frac{dm}{dt} \\ (8) \quad \frac{dm}{dt} &= -\frac{dM}{dt} \end{aligned}$$

Usando (8) en (7):

$$M \frac{dv}{dt} + u \frac{dM}{dt} = -Mg$$

Así obtenemos la ecuación de movimiento para el cohete:

$$(9) \quad M \frac{dv}{dt} = -u \frac{dM}{dt} - Mg$$

De (9) notamos que la condición para el despegue es:

$$M \frac{dv}{dt} = -u \frac{dM}{dt} - Mg \geq 0 \Rightarrow \boxed{-u \frac{dM}{dt} \geq Mg}$$

Luego, el valor mínimo de $|u dM/dt|$ para que el cohete despegue en $t = 0$ es:

$$\left| u \frac{dM}{dt} \right|_{min} = M_0 g$$

b) Reescribimos (9) e integramos:

$$\begin{aligned} \frac{dv}{dt} &= -u \frac{dM}{dt} \frac{1}{M} - g \\ (10) \quad v - v_0 &= -u \ln \left| \frac{M(t)}{M(0)} \right| - gt \end{aligned}$$

Con $v_0 = 0$ ya que el cohete parte del reposo. Como las masas son siempre positivas:

$$(11) \quad \boxed{v(t) = -u \ln \left(\frac{M(t)}{M_0} \right) - gt}$$

- c) Suponemos $|dM/dt| = \alpha$. Como el cohete pierde masa, $dM/dt = -\alpha$.
Integramos asumiendo que M_c es la masa inicial de combustible:

$$M(t) - M_0 = -\alpha t$$

Imponiendo que en el tiempo t^* en que se quema todo el combustible, la masa del cohete es:

$$\begin{aligned} M(t^*) = M_0 - M_c &\Rightarrow -M_c = -\alpha t^* \\ (12) \quad t^* &= \frac{M_c}{\alpha} \end{aligned}$$

Ahora, se impone que la velocidad sea máxima en t^* . O sea:

$$\left. \frac{dv}{dt} \right|_{t^*} = 0$$

Evaluando (9) en t^* :

$$\begin{aligned} (M_0 - M_c)0 &= -u(-\alpha^*) - (M_0 - M_c)g \\ (13) \quad \alpha^* &= \frac{M_0 - M_c}{u}g \end{aligned}$$

Podemos calcular el tiempo en que se consume todo el combustible reemplazando (13) en (12):

$$t^* = \frac{M_c u}{(M_0 - M_c)g}$$

- d) De la parte c), despejamos la masa del cohete en función del tiempo:

$$(14) \quad M(t) = M_0 - \alpha t$$

Sustituyendo (14) en (11):

$$\begin{aligned} v(t) = \frac{dz}{dt} &= -\ln\left(\frac{M_0 - \alpha t}{M_0}\right) - gt \\ (15) \quad \frac{dz}{dt} &= -u \ln\left(1 - \frac{\alpha t}{M_0}\right) - gt \end{aligned}$$

Integramos (15), considerando que el cohete parte desde $z_0 = 0$:

$$z - z_0 = -\frac{gt^2}{2} + \frac{uM_0}{\alpha} \left(1 - \frac{\alpha t}{M_0}\right) \left[\ln\left(1 - \frac{\alpha t}{M_0}\right) - 1 \right] \Bigg|_0^t$$

Donde se usó la integral conocida para el logaritmo natural y la regla de la cadena:

$$\int \ln x = x(\ln x - 1) + C$$

Evaluando en los límites de integración, obtenemos la altura en función del tiempo:

$$(16) \quad z(t) = \frac{uM_0}{\alpha} - \frac{gt^2}{2} + \frac{uM_0}{\alpha} \left(1 - \frac{\alpha t}{M_0}\right) \left[\ln \left(1 - \frac{\alpha t}{M_0}\right) - 1 \right]$$

Evaluamos (16) en el tiempo en que se agota el combustible, t^* :

$$z(t^*) = \frac{uM_0}{\alpha} - \frac{g}{2} \left[\frac{M_c u}{(M_0 - M_c)g} \right]^2 + \frac{uM_0}{\alpha} \left(1 - \frac{\alpha M_c u}{M_0(M_0 - M_c)g}\right) \left[\ln \left(1 - \frac{\alpha M_c u}{M_0(M_0 - M_c)g}\right) - 1 \right]$$

Después de que se acaba el combustible, el movimiento está influenciado sólo por la gravedad:

$$(17) \quad h(t) = z(t^*) + v(t^*)t - \frac{gt^2}{2}$$

Con $v(t^*)$ la velocidad del cohete a la altura $z(t^*)$. La obtenemos reemplazando t^* en (15):

$$v(t^*) = -u \ln \left(1 - \frac{\alpha M_c u}{M_0(M_0 - M_c)g}\right) - \frac{M_c u}{M_0 - M_c}$$

Para encontrar la altura máxima, derivamos (17) con respecto al tiempo e igualamos a 0:

$$\frac{dh}{dt} = 0 = v(t^*) - gt$$

Despejamos el tiempo t_f en el que el cohete se detiene:

$$(18) \quad t_f = \frac{v(t^*)}{g}$$

Reemplazando (18) en (17), hallamos la altura máxima que alcanza el cohete:

$$h_{max} = z(t^*) + \frac{v(t^*)^2}{2g}$$

Con $z(t^*)$ y $v(t^*)$ ya calculadas. La condición para que el cohete siga subiendo sin cota es que la velocidad $v(t^*)$ sea mayor o igual a la velocidad de escape, de modo que el cohete venza la atracción gravitacional que la Tierra (de masa M_T y radio R_T) ejerce sobre éste:

$$v(t^*) \geq v_e = \sqrt{\frac{2GM_T}{R_T}}$$

2. a) En primer lugar, se definirá el sistema tal que $x(0) = 0$ y $x(t_f) = L$, como se aprecia en la figura:

De esta manera, al integrar dm/dx , considerando que el balde pierde masa, nos queda:

$$dm = -\frac{M}{L}dx \Rightarrow m(x) = -\frac{M}{L}x + C$$

$$m(0) = M = C \quad , \quad m(L) = 0$$

$$m(x) = M\left(1 - \frac{x}{L}\right)$$

Luego, se plantea la ecuación de movimiento tal que el momentum lineal es $\vec{p} = m\vec{v} = m(x)\dot{x}\hat{x}$. Notamos que si se deriva la expresión para p , se llega a expresiones más complicadas que no se podrán resolver. La única opción sería volver a la misma expresión de la cual partimos. El problema también yace en que al plantear la ecuación aparecen las variables x , $\dot{x}$ y t , con lo que no podemos encontrar directamente una expresión para $\dot{x}$ en función de x . En consecuencia, no podemos determinar una fórmula para la energía cinética K en función sólo de x . Trabajaremos entonces directamente con la variable t , llegando a $x(t)$ y con esto resolveremos el problema:

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} \Rightarrow \frac{d}{dt}(m\dot{x}) = T_0$$

Integramos en el tiempo, considerando que el balde parte del reposo:

$$(m\dot{x})_t - (m\dot{x})_0 = T_0t \Rightarrow m\dot{x} = T_0t$$

$$M\left(1 - \frac{x}{L}\right)\frac{dx}{dt} = T_0t$$

Integramos la ecuación diferencial a variables separables:

$$M\left(x - \frac{x^2}{2L}\right) = \frac{T_0t^2}{2} \Rightarrow x - \frac{x^2}{2L} = \frac{T_0t^2}{2M}$$

$$x^2 - 2Lx + \left(\frac{T_0L}{M}\right)t^2 = 0 \Rightarrow x^2 - 2Lx + \alpha t^2$$

Con $\alpha = T_0L/M$. Resolvemos la ecuación cuadrática para $x(t)$:

$$x = \frac{2L \pm \sqrt{4L^2 - 4\alpha t^2}}{2} = L \pm \sqrt{L^2 - \alpha t^2}$$

Como $x(0) = 0$, escogemos el signo negativo:

$$x(t) = L - \sqrt{L^2 - \alpha t^2}$$

Derivamos con respecto al tiempo para encontrar la velocidad:

$$\dot{x} = \frac{\alpha t}{\sqrt{L^2 - \alpha t^2}}$$

Reemplazamos en la expresión para la masa del balde:

$$m(t) = M \left(1 - \frac{L - \sqrt{L^2 - \alpha t^2}}{L} \right) = \frac{M}{L} \sqrt{L^2 - \alpha t^2}$$

Reemplazando masa y velocidad, obtenemos la energía cinética:

$$K(t) = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 = \frac{M}{2L} \sqrt{L^2 - \alpha t^2} \frac{\alpha^2 t^2}{L^2 - \alpha t^2} = \frac{M\alpha^2 t^2}{2L\sqrt{L^2 - \alpha t^2}}$$

Vemos que no es posible encontrar una expresión simple para K en función de x , salvo despejando la variable temporal en la expresión para $x(t) \Rightarrow t(x)$. Conviene seguir trabajando con la variable temporal y maximizar K en base a ésta:

$$\frac{dK}{dt} = 0 = \frac{M\alpha^2}{2L} \left[\frac{2t\sqrt{L^2 - \alpha t^2} + t^2 \frac{2\alpha t}{2\sqrt{L^2 - \alpha t^2}}}{L^2 - \alpha t^2} \right] = \frac{M\alpha^2}{2L(L^2 - \alpha t^2)^{3/2}} (2t(L^2 - \alpha t^2) + \alpha t^3)$$

$$2t(L^2 - \alpha t^2) + \alpha t^3 = 0 \Rightarrow 2L^2 - 2\alpha t^2 + \alpha t^2 = 0 \Rightarrow 2L^2 = \alpha t^2 \Rightarrow t_m = L\sqrt{\frac{2}{\alpha}}$$

Antes de estudiar si este instante t_m es en el cual la energía cinética K alcanza su máximo, se debe calcular el instante en el que el balde llega al muro, o sea cuando $x = L$:

$$x = L = L - \sqrt{L^2 - \alpha t^2} \Rightarrow \sqrt{L^2 - \alpha t^2} = 0 \Rightarrow L^2 - \alpha t^2 = 0 \Rightarrow t_f = L\sqrt{\frac{1}{\alpha}} < L\sqrt{\frac{2}{\alpha}} = t_m$$

Como $t_f < t_m$, el balde llega al muro antes de que la energía cinética alcance su máximo global, aún cuando este máximo global no tenga sentido tampoco, dado que t debe ser menor que t_f , de lo contrario el denominador se vuelve nulo y la expresión para K explota a infinito. Ahora calcularemos el máximo de K notando que la función sería creciente siempre y cuando $t < t_f$, entonces el máximo buscado se encuentra evaluando en ese instante, cuando el denominador se anula y la energía cinética $K \rightarrow \infty$. Esto tiene sentido al considerar que la masa sería nula en el último instante, pero aún se le seguiría aplicando una fuerza constante T_0 , por lo que la aceleración sería cada vez mayor a medida $x \rightarrow L$. Por otro lado, despejamos t en función de x :

$$t(x) = \sqrt{\frac{L^2 - (L - x)^2}{\alpha}}$$

$$\boxed{K(x) = \frac{T_0[L^2 - (L - x)^2]}{2(L - x)}} \Rightarrow \boxed{K_{max} = \infty}$$

b) En este caso se debe aplicar el hecho de que $p = m\dot{x}$, y reemplazar la expresión para $t(x)$:

$$p(t) = m(t)\dot{x}(t) = \frac{M\alpha t}{L} = T_0 t$$

$$p(x) = T_0 \sqrt{\frac{L^2 - (L - x)^2}{\alpha}}$$

Dado que ahora se nos pide encontrar el máximo, esto se puede hacer en la variable temporal:

$$\frac{dp}{dt} = T_0$$

Es decir, el aumento de momentum lineal es constante en el tiempo, con lo que su valor máximo se alcanzará al evaluar en el momento en que el balde llega a la pared, t_f :

$$p_{max} = T_0 t_f = \frac{T_0 L}{\sqrt{\alpha}} = \sqrt{MLT_0}$$

Aquí conviene destacar el hecho de que $K_{max} = \infty$ viene de que la energía cinética depende de $\dot{x}^2$, en cambio el momentum lineal depende de $\dot{x}$, con lo que el aumento de velocidad se compensa en orden de magnitud con la disminución de masa, quedando así un valor finito para p_{max} .