

Semana 4 teoría

Carlos Alberto Calvachi Salas

February 16, 2022

1 Lunar Rocket

1.1 Distancia nave-Luna

En la figura del enunciado se evidencia que se conforma un triángulo con vértices tierra, nave y luna. En particular, el ángulo opuesto al lado con la distancia entre nave y luna es $\phi(t) - \omega t$. Como $r(t)$ es la distancia entre la tierra y la nave y d la distancia entre la tierra y la luna, se concluye que, al usar el teorema del coseno

$$r_L(r, \phi, t) = \sqrt{r(t)^2 + d^2 - 2r(t)d \cos(\phi - \omega t)}. \quad (1)$$

1.2 Hamiltoniano

El Hamiltoniano se puede deducir a partir del cálculo de la energía total del sistema. En particular, dado que las energías cinética y potencial de la luna son constantes, al moverse la luna en un círculo según el enunciado, se considera únicamente las energías asociadas a la nave en movimiento. Es decir,

$$H = \frac{p_r^2}{2m} + \frac{p_\phi^2}{2mr^2} - G \frac{mm_T}{r} - G \frac{mm_L}{r_L(r, \phi, t)}. \quad (2)$$

1.3 Ecuaciones de Hamilton

$$\dot{r} = \frac{\partial H}{\partial p_r} = \frac{\partial}{\partial p_r} \left(\frac{p_r^2}{2m} \right) = \frac{p_r}{m}. \quad (3)$$

$$\dot{\phi} = \frac{\partial H}{\partial p_\phi} = \frac{\partial}{\partial p_\phi} \left(\frac{p_\phi^2}{2mr^2} \right) = \frac{p_\phi}{mr^2}. \quad (4)$$

$$\begin{aligned} \dot{p}_r &= -\frac{\partial H}{\partial r} \\ &= -\frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{p_\phi^2}{2mr^2} - G \frac{mm_T}{r} - G \frac{mm_L}{r_L(r, \phi, t)} \right) \\ &= \frac{p_\phi^2}{mr^3} - G \frac{mm_T}{r^2} - G \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^2} \frac{\partial r_L(r, \phi, t)}{\partial r} \\ &= \frac{p_\phi^2}{mr^3} - G \frac{mm_T}{r^2} - \frac{1}{2} G \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^3} \frac{\partial}{\partial r} (r(t)^2 + d^2 - 2r(t)d \cos(\phi - \omega t)) \\ &= \frac{p_\phi^2}{mr^3} - G \frac{mm_T}{r^2} - G \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^3} (r(t) - d \cos(\phi - \omega t)) \end{aligned} \quad (5)$$

$$\begin{aligned}
\dot{p}_\phi &= -\frac{\partial H}{\partial \phi} \\
&= -\frac{\partial}{\partial \phi} \left(-G \frac{mm_L}{r_L(r, \phi, t)} \right) \\
&= -G \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^2} \frac{\partial r_L(r, \phi, t)}{\partial \phi} \\
&= -\frac{1}{2} G \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^3} \frac{\partial}{\partial \phi} (r(t)^2 + d^2 - 2r(t)d \cos(\phi - \omega t)) \\
&= -G \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^3} r d \sin(\phi - \omega t)
\end{aligned} \tag{6}$$

1.4 Normalización de variables

Si se reescribe la ecuación (3) se tiene que

$$\frac{\dot{r}}{d} = \tilde{r} = \frac{p_r}{md} = \tilde{p}_r. \tag{7}$$

Posteriormente, la ecuación (4) se planetea como

$$\dot{\phi} = \frac{p_\phi}{mr^2} = \frac{p_\phi}{md^2} \frac{d^2}{r^2} = \frac{\tilde{p}_\phi}{\tilde{r}^2}. \tag{8}$$

Por otra parte, se tiene la reescritura de la ecuación (5)

$$\begin{aligned}
\frac{\dot{p}_r}{md} = \dot{\tilde{p}}_r &= \frac{1}{md} \frac{p_\phi^2}{mr^3} - \frac{1}{md} \frac{Gmm_T}{d^3} \left(\frac{d^3}{r^2} + \frac{d^3}{[r_L(r, \phi, t)]^3} \frac{m_L}{m_T} (r - d \cos(\phi - \omega t)) \right) \\
&= \left(\frac{p_\phi}{md^2} \right)^2 \frac{d^3}{r^3} - \left(\frac{Gm_T}{d^3} \right) \left(\frac{d^2}{r^2} + \frac{d^3}{[r_L(r, \phi, t)]^3} \frac{m_L}{m_T} \left(\frac{r}{d} - \cos(\phi - \omega t) \right) \right) \\
&= \frac{\dot{\tilde{p}}_\phi}{\tilde{r}^3} - \Delta \left(\frac{1}{\tilde{r}^2} + \frac{\mu}{\tilde{r}^3} (\tilde{r} - \cos(\phi - \omega t)) \right).
\end{aligned} \tag{9}$$

Finalmente, se reescribe la ecuación (6) como

$$\begin{aligned}
\frac{p_\phi}{md^2} = \dot{\tilde{p}}_\phi &= -G \frac{1}{md^2} \frac{mm_L}{[r_L(r, \phi, t)]^3} r d \sin(\phi - \omega t) \\
&= -\frac{Gm_T}{d^3} \frac{m_L}{m_T} \frac{d^3}{[r_L(r, \phi, t)]^3} \frac{r}{d} \sin(\phi - \omega t) \\
&= -\frac{\Delta \mu \tilde{r}}{\tilde{r}^3} \sin(\phi - \omega t).
\end{aligned} \tag{10}$$

1.5 Momentos iniciales

Se pueden deducir si se entiende que \tilde{p}_r y \tilde{p}_ϕ están relacionados con el momento radial y el momento angular respectivamente. Entonces, se tiene que

$$\begin{aligned}
\tilde{p}_r^0 &= \frac{p_r^0}{md} \\
&= \frac{\vec{p}_0 \cdot \hat{r}}{md} \\
&= \vec{v}_0 \cdot \hat{r} \\
&= \begin{pmatrix} \tilde{v}_0 \cos \theta \\ \tilde{v}_0 \sin \theta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \cos \phi \\ \sin \phi \end{pmatrix} \\
&= \tilde{v}_0 (\cos \theta \cos \phi + \sin \theta \sin \phi) \\
&= \tilde{v}_0 \cos(\theta - \phi).
\end{aligned} \tag{11}$$

Por otra parte, el momento angular inicial normalizado se puede escribir como

$$\begin{aligned}
\tilde{p}_\phi^0 &= \frac{p_\phi^0}{md^2} \\
&= \frac{[\vec{r}_0 \times m\vec{v}_0]_z}{md^2} \\
&= [\vec{r}_0 \times \vec{v}_0]_z \\
&= \left[\begin{pmatrix} \tilde{r}_0 \cos \phi \\ \tilde{r}_0 \sin \phi \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \tilde{v}_0 \cos \theta \\ \tilde{v}_0 \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix} \right]_z \\
&= \tilde{r}_0 \tilde{v}_0 (\sin \theta \cos \phi - \cos \theta \sin \phi) \\
&= \tilde{r}_0 \tilde{v}_0 \sin(\theta - \phi).
\end{aligned} \tag{12}$$

Los detalles de la trayectoria se muestran al ejecutar `python lunarRocket.py`