Ayudantía Mecánica Intermedia

Carlos Pincheira

09/09/25

Ejercicio 1. Considere una partícula moviéndose en la órbita elíptica

$$r(\phi) = \frac{a(1 - \epsilon)}{1 + \epsilon \cos \phi}$$

donde a $y \in son$ constantes, bajo la condición $l = mr^2 \dot{\phi}$, con $m \ y \ l$ constantes. Determine la aceleración radial y tangencial de la partícula.

Teorema de Binet:

$$F(1/u) = -\frac{l^2}{m} \left(u^2 u'' + u^3 \right); \quad u = 1/r$$

$$u = \frac{1}{r(\phi)} = \frac{1 + \epsilon \cos \phi}{a(1 - \epsilon)} \quad \Rightarrow \quad u' = -\frac{\epsilon \sin \phi}{a(1 - \epsilon)} \quad \Rightarrow \quad u'' = -\frac{\epsilon \cos \phi}{a(1 - \epsilon)}$$

$$u^2 u'' + u^3 = \frac{(1 + \epsilon \cos \phi)^2}{a^3 (1 - \epsilon)^3} = \frac{1}{a(1 - \epsilon)} \frac{1}{r^2}$$

$$F(r) = -\frac{l^2}{m(a - \epsilon)} \frac{1}{r^2}$$

$$\therefore a_c = -\frac{\mu}{r^2}, \quad \mu = \frac{l^2}{m^2 (a - \epsilon)}, \quad a_t = 0$$

Ejercicio 2. De acuerdo con la teoría de las fuerzas nucleares de Yukawa, la fuerza de atracción entre dos nucleones tiene un potencial de la forma

$$V(r) = -K \frac{e^{-\alpha r}}{r}, \quad K > 0, \quad \alpha > 0.$$

(a) Encontrar la fuerza

- (b) Discutir los tipos de movimiento que son posibles para la masa m bajo dicha fuerza
- (c) Encontrar el momento angular L y la energía total E para el movimiento en un círculo de radio a
- (d) Determinar el periodo del movimiento circular y el periodo de pequeñas oscilaciones radiales.

Solución.

Sea

$$V(r) = -K\frac{e^{-\alpha r}}{r}, \quad K > 0, \ \alpha > 0.$$

(a) Fuerza. Para un potencial central V(r) la fuerza radial es

$$\mathbf{F}(r) = -\frac{dV}{dr}\,\hat{\mathbf{r}}.$$

entonces

$$\frac{dV}{dr} = K \frac{e^{-\alpha r}(\alpha r + 1)}{r^2}.$$

Por lo tanto

$$\mathbf{F}(r) = -K \, \frac{e^{-\alpha r} (\alpha r + 1)}{r^2} \, \hat{\mathbf{r}}$$

(b) Tipos de movimiento posibles. El potencial efectivo es

$$V_{\text{eff}}(r) = \frac{L^2}{2mr^2} - K\frac{e^{-\alpha r}}{r}.$$

- Para $r \to 0$: si $L \neq 0$, domina la barrera centrífuga $+\infty$; si L = 0, la partícula puede caer al centro.
- Para $r \to \infty$: $V(r) \to 0^-$ y $V_{\text{eff}}(r) \to 0^+$.

Por tanto:

- $\bullet\,$ Si E<0 y $U_{\rm eff}$ tiene un mínimo, hay órbitas ligadas.
- Si E > 0, el movimiento es no ligado (dispersión).
- Si L=0, es posible la caída al centro.

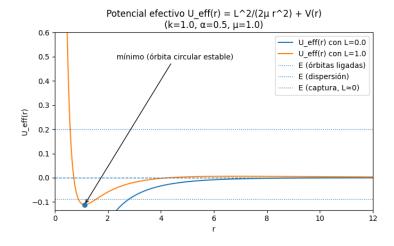


Figure 1: Análisis del movimiento de la partícula.

(c) Momento angular y energía en una órbita circular de radio a. Condición de equilibrio:

$$\frac{dV_{eff}}{dr}|_{r=a} = 0$$

Así, el momento angular:

$$L = \sqrt{mK e^{-\alpha a} a(\alpha a + 1)}.$$

Energía total:

$$E = K \frac{e^{-\alpha a}}{a} \left(\frac{\alpha a - 1}{2} \right).$$

(d) Período.

Frecuencia de oscilaciones radiales:

$$V_{eff}^{\prime\prime}(a)>0, \quad k=V_{eff}^{\prime\prime}(a), \quad T=2\pi\sqrt{m/k}$$

Entonces

$$T_{=}2\pi\sqrt{\frac{ma^{3}}{K\,e^{-\alpha a}\left(1+\alpha a-\alpha^{2}a^{2}\right)}}.$$

Condición de estabilidad:

$$1 + \alpha a - \alpha^2 a^2 > 0.$$