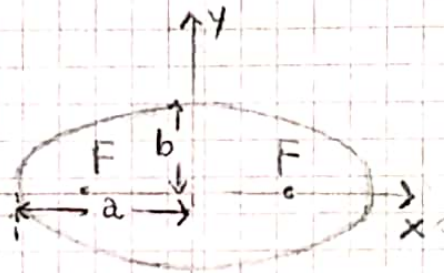


CONICAS EN CARTESIANAS

(1) ELIPSE:

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$$



$$a = \frac{p}{1 - \epsilon^2}$$

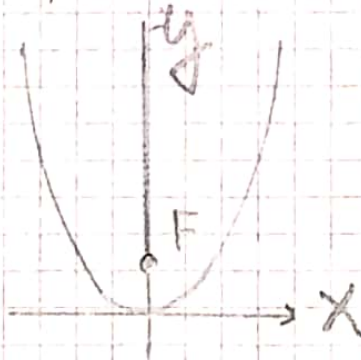
$$b = \frac{p}{\sqrt{1 - \epsilon^2}}$$

$$\frac{b}{a} = \sqrt{1 - \epsilon^2}$$

Si $a = b \Rightarrow$ círculo $\Rightarrow \epsilon = 0$. Si $\epsilon \rightarrow 1$ es más alargado significa que $b \ll a$. Así como ϵ, p definen la elipse, también a, b .

(2) Parábola

$$y = ax^2$$

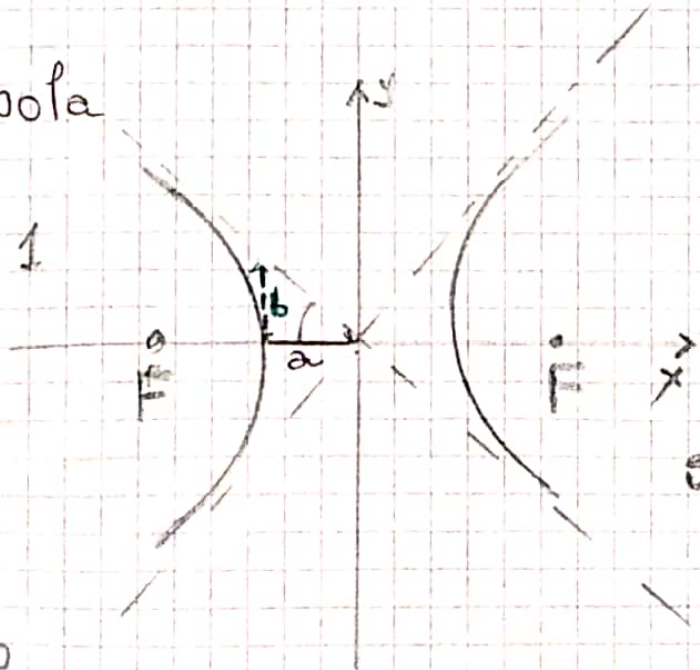


$$a = \frac{1}{2p}$$

$$\epsilon = 1$$

(3) Hipérbola

$$\frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2} = 1$$



$$a = \frac{p}{\epsilon^2 - 1}$$

$$b = \frac{p}{\sqrt{\epsilon^2 - 1}}$$

Si $\epsilon \uparrow$

$$\frac{b}{a} = \sqrt{\epsilon^2 - 1} \uparrow$$

$$F = \frac{p}{1 + \epsilon}$$

NOTA

Física 1 - Gravitación: Trayectorias

Sea una fuerza central conservativa cuya energía potencial es $V(r)$. Se conservan L y E , que se pueden escribir en términos de v_r y v_t , la componente radial y tangencial de la velocidad.

$$|\mathbf{L}| = |m \mathbf{r} \times \mathbf{v}| = m r v \sin \alpha = m r v_t$$

$$E = \frac{1}{2} m v^2 + V(r) = \frac{1}{2} m v_r^2 + \frac{1}{2} m v_t^2 + V(r)$$

Reemplazando v_t por L/mr y v_r por $\frac{dr}{dt}$:

$$E = \frac{1}{2} m \left(\frac{dr}{dt} \right)^2 + \frac{L^2}{2mr^2} + V(r) \quad \Rightarrow \quad \boxed{\left(\frac{dr}{dt} \right)^2 = \frac{2}{m} \left[E - \frac{L^2}{2mr^2} - V(r) \right]}$$

Vemos que dado r , el momento angular L determina v_t y la energía E fija v_r . Para determinar $\mathbf{v}(t)$ sólo se necesita $r(t)$, resolviendo esta ecuación diferencial.

Pero para hallar la trayectoria $r(\theta)$ se necesita $\frac{dr}{d\theta}$:

$$\left(\frac{dr}{d\theta} \right)^2 = \left(\frac{dr}{dt} \right)^2 = \frac{1}{\omega^2} \left(\frac{dr}{dt} \right)^2 = \frac{m^2 r^4}{L^2} \frac{2}{m} \left[E - \frac{L^2}{2mr^2} - V(r) \right]$$

$$\boxed{\left(\frac{dr}{d\theta} \right)^2 = r^4 \left[\frac{2mE}{L^2} - \frac{1}{r^2} - \frac{2m}{L^2} V(r) \right]}$$

Esta ecuación se puede procesar de dos maneras. Una es proponer una cierta trayectoria $r(\theta)$, reemplazar a la izquierda dr/dt , y ver si hay algún $V(r)$ que le corresponda. Por ejemplo si se reemplaza el $r(\theta)$ de una elipse se obtiene el $V(r)$ gravitatorio. Este es la metodología de Alonso-Finn.

Pero, como saber cuantos otros $r(\theta)$ son solución? Otra posibilidad es reemplazar $V(r) = -GMm/r = -k/r$ y ver cuales son las trayectorias posibles. De hecho si ponemos $k < 0$ tendríamos el caso de repulsión coulombiana. Y podemos probar con el $V(r)$ que querramos.

Los dos métodos son entonces: (1) hay algún potencial que produzca esta trayectoria?; (2) que trayectorias produce este potencial?

Pongamos entonces $V(r) = -k/r$ con $k = GMm$:

$$\left(\frac{dr}{d\theta} \right)^2 = r^4 \left[\frac{2mE}{L^2} - \frac{2m}{L^2} \frac{-k}{r} - \frac{1}{r^2} \right] \quad \rightarrow \quad \frac{dr}{d\theta} = \sqrt{\frac{2mE}{L^2} r^4 + \frac{2mk}{L^2} r^3 - r^2}$$

$$\int \frac{dr}{\sqrt{\frac{2mE}{L^2} r^4 + \frac{2mk}{L^2} r^3 - r^2}} = \int d\theta$$

La integral la sacamos de tablas, con $a = \frac{2mE}{L^2}$ y $b = \frac{2mk}{L^2}$

$$\int \frac{dr}{\sqrt{a r^4 + b r^3 - r^2}} = \arccos \frac{\frac{2}{rb} - 1}{\sqrt{1 + \frac{4a}{b^2}}}$$

y queda

$$\arccos \frac{\frac{L^2}{mkr} - 1}{\sqrt{1 + \frac{2EL^2}{mk^2}}} = \theta \quad \rightarrow \quad \frac{\frac{L^2}{mkr} - 1}{\sqrt{1 + \frac{2EL^2}{mk^2}}} = \cos \theta \quad \rightarrow \quad \frac{L^2}{mkr} - 1 = \sqrt{1 + \frac{2EL^2}{mk^2}} \cos \theta$$

$$\rightarrow \quad \frac{L^2}{mkr} = 1 + \sqrt{1 + \frac{2EL^2}{mk^2}} \cos \theta \quad \rightarrow \quad r = \frac{L^2/mk}{1 + \sqrt{1 + \frac{2EL^2}{mk^2}} \cos \theta}$$

Esto es exactamente de la forma

$$r = \frac{p}{1 + \varepsilon \cos \theta} \quad \text{con} \quad \begin{cases} \varepsilon = \sqrt{1 + \frac{2EL^2}{mk^2}} \\ p = \frac{L^2}{mk} \end{cases}$$