

continuación AVANCE DEL PERIHELIO

$$\epsilon = \frac{\tilde{E}^2 - 1}{2} = \frac{1}{2} \left( \frac{dr}{d\tilde{z}} \right)^2 - \frac{M}{r} + \frac{\tilde{L}^2}{2r^2} - \frac{M\tilde{L}^2}{r^3}$$

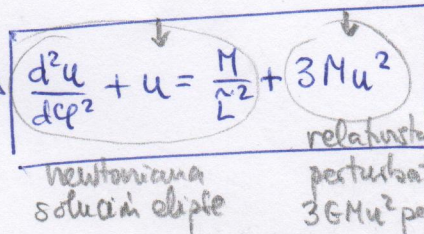
$$\left( \frac{dr}{d\varphi} \frac{d\varphi}{d\tilde{z}} \right)^2 = \left( \frac{dr}{d\varphi} \frac{\tilde{L}}{r^2} \right)^2$$

$$\frac{\epsilon}{\tilde{L}^2} = cte = \frac{1}{2} \left( \frac{dr}{d\varphi} \frac{1}{r^2} \right)^2 - \frac{M}{r\tilde{L}^2} + \frac{1}{2r^2} - \frac{M}{r^3} = \frac{1}{2} \left( \frac{du}{d\varphi} \right)^2 - \frac{M}{\tilde{L}^2} u + \frac{u^2}{2} - Mu^3$$

$$u = \frac{1}{r} \Rightarrow du = -\frac{dr}{r^2}$$

$$\frac{d}{d\varphi} = \frac{du}{d\varphi} \frac{d}{du}$$

$$0 = \frac{du}{d\varphi} \frac{d^2u}{d\varphi^2} - \frac{M}{\tilde{L}^2} \frac{du}{d\varphi} + u \frac{du}{d\varphi} - 3Mu^2 \frac{du}{d\varphi} \Rightarrow \frac{d^2u}{d\varphi^2} + u = \frac{M}{\tilde{L}^2} + 3Mu^2$$



• aprox órbita circular  $u = cte \Rightarrow \frac{d^2u}{d\varphi^2} = 0 \Rightarrow$  proponemos solución  $u = \frac{M}{\tilde{L}^2} + \sigma(\varphi)$  segundo orden perturbación

$$\frac{d^2 \left( \frac{M}{\tilde{L}^2} \right)}{d\varphi^2} + \frac{d\sigma}{d\varphi^2} + \frac{M}{\tilde{L}^2} + \sigma(\varphi) = \frac{M}{\tilde{L}^2} + 3M \left[ \left( \frac{M}{\tilde{L}^2} \right)^2 + \sigma^2(\varphi) + \frac{2M\sigma(\varphi)}{\tilde{L}^2} \right]$$

$$\Rightarrow \frac{d^2\sigma}{d\varphi^2} + \sigma \left[ 1 - 3M \cdot \frac{2M}{\tilde{L}^2} \right] = 3M \cdot \left( \frac{M}{\tilde{L}^2} \right)^2$$

$$\cdot \text{si } \frac{3MG}{c^2} \rightarrow 0 \Rightarrow \frac{d^2\sigma}{d\varphi^2} + \sigma = 0$$

• pero el oscilador armónico forzado tiene period. ligeramente diferente

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \left[ 1 - 3M \cdot \frac{2M}{\tilde{L}^2} \right]^{-1/2} \approx 2\pi \left( 1 + \frac{3M^2}{\tilde{L}^2} \right) = 2\pi + \frac{6\pi M^2}{\tilde{L}^2}$$

la órbita se cierra un poco después

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{1}$$

el periodo sería  $2\pi$

Cambio fraccional de fase por órbita  $\frac{d\varphi}{2\pi} = \frac{dT}{T} = \frac{6\pi M^2/\tilde{L}^2}{2\pi} \Rightarrow d\varphi = \frac{6\pi M^2}{\tilde{L}^2}$

la distancia angular entre un perihelio y el siguiente es mayor que  $2\pi$  en esta cantidad que se puede escribir  $\frac{d\varphi}{2\pi} = \frac{3}{4} \left( \frac{1}{U} \right)^2 \left( \frac{2M}{r} \right)^2$  con  $U = \frac{\tilde{L}}{r}$

• órbita elíptica el cálculo exacto da  $\frac{d\varphi}{2\pi} = \frac{3}{4} \left( \frac{1}{U} \right)^2 \left( \frac{2M}{r} \right)^2 \frac{1}{1-e^2}$

Mercurio:  $r = 5.8 \times 10^{10} \text{ m}$ ;  $T = 88 \text{ d}$ ;  $e = 0.2$ ;  $R_s^{\odot} = 3 \text{ km} \Rightarrow d\varphi = 43.03''/\text{siglo}$

★ La solución newtoniana era  $u = \frac{M}{\tilde{L}^2} [1 + e \cos(\varphi - \varphi_0)]$  elipse

Aproximaciones sucesivas: metemos esta  $u$  en el término relativista:  $\frac{d^2u}{d\varphi^2} + u = \frac{M}{\tilde{L}^2} + 3M \frac{M^2}{\tilde{L}^4} [1 + e^2 \cos^2(\varphi - \varphi_0) + 2e \cos(\varphi - \varphi_0)] = \frac{M}{\tilde{L}^2} + \frac{3M^3}{\tilde{L}^4} + \frac{6M^3}{\tilde{L}^4} e \cos(\varphi - \varphi_0)$

oscilador armónico forzado cuya solución es:  $u = \frac{M}{\tilde{L}^2} [1 + e \cos(\varphi - \varphi_0)] + \frac{3eM^3}{\tilde{L}^4} \varphi \sin(\varphi - \varphi_0) \approx$

$\approx \frac{M}{\tilde{L}^2} [1 + e \cos \psi]$  con  $\psi = \varphi - \varphi_0 - \frac{3M^2}{\tilde{L}^2} \varphi \rightarrow$  elipse con precesión

Variedad de  $\psi$  para que  $\psi$  cambie en  $2\pi$ :  $\Delta\psi = \Delta\varphi - \frac{3M^2}{\tilde{L}^2} \Delta\varphi \approx 2\pi$

$\Rightarrow \Delta\varphi = 2\pi \left( 1 - \frac{3M^2}{\tilde{L}^2} \right)^{-1} \approx 2\pi \left( 1 + \frac{3M^2}{\tilde{L}^2} \right) \Rightarrow$  el exceso es  $\frac{6\pi M^2}{\tilde{L}^2}$  por órbita

De los 5600''/siglo medidos, todos menos 43.03''/siglo se explican con un movimiento de  $\psi$  y perturbaciones de Júpiter