

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{r}} \right) - \frac{\partial L}{\partial r} = m\ddot{r} - m r \dot{\theta}^2 - m g \cos \theta + \lambda = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = m r^2 \ddot{\theta} + 2 m r \dot{r} \dot{\theta} + m g r \sin \theta = 0$$

$$\frac{\partial L}{\partial \lambda} = l - v_0 t - r = 0 \quad \rightarrow \quad r = l - v_0 t$$

$$\dot{r} = -v_0 \quad ; \quad \ddot{r} = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{\lambda = m(l - v_0 t) \dot{\theta}^2 + m g r \cos \theta = T} \quad \text{es la tensión}$$

Ecuación de movimiento: $m r^2 \ddot{\theta} + 2 m r \dot{r} \dot{\theta} + m g r \sin \theta = 0$
 (Pequeñas oscilaciones) $\Rightarrow m r^2 \ddot{\theta} + 2 m r \dot{r} \dot{\theta} + m g r \theta = 0$

Para ver el cambio de frecuencia después de un período, usamos el mismo método que cuando vimos el oscilador amortiguado.

$$\Delta E = (T+U)_{t+\Delta t} - (T+U)_t \quad \text{donde } \Delta t \text{ corresponde a un período}$$

e imaginemos que el largo de la cuerda disminuye abruptamente en $v_0 \Delta t$ después de cada oscilación completa.

Tomamos el de $m r \dot{\theta} \times \dot{\theta}$ e integramos entre t_0 y $t_0 + \Delta t$, suponiendo $r = \text{cte}$ en ese intervalo.

$$m r^2 \ddot{\theta} + m g r \theta + 2 m r \dot{r} \dot{\theta} = 0$$

$$\underbrace{\frac{1}{2} m r^2 \dot{\theta}^2}_{T} \bigg|_{t_0}^{t_0+\Delta t} + \underbrace{m g r \frac{\theta^2}{2}}_{U} \bigg|_{t_0}^{t_0+\Delta t} + \int_{t_0}^{t_0+\Delta t} 2 m r \dot{r} \dot{\theta}^2 dt = E = \text{cte}$$

$$T(t_0 + \Delta t) - T(t_0) + U(t_0 + \Delta t) - U(t_0) = \Delta E = E$$

$$\Rightarrow \Delta E = - \int_{t_0}^{t_0+\Delta t} 2 m r \dot{r} \dot{\theta}^2 dt$$