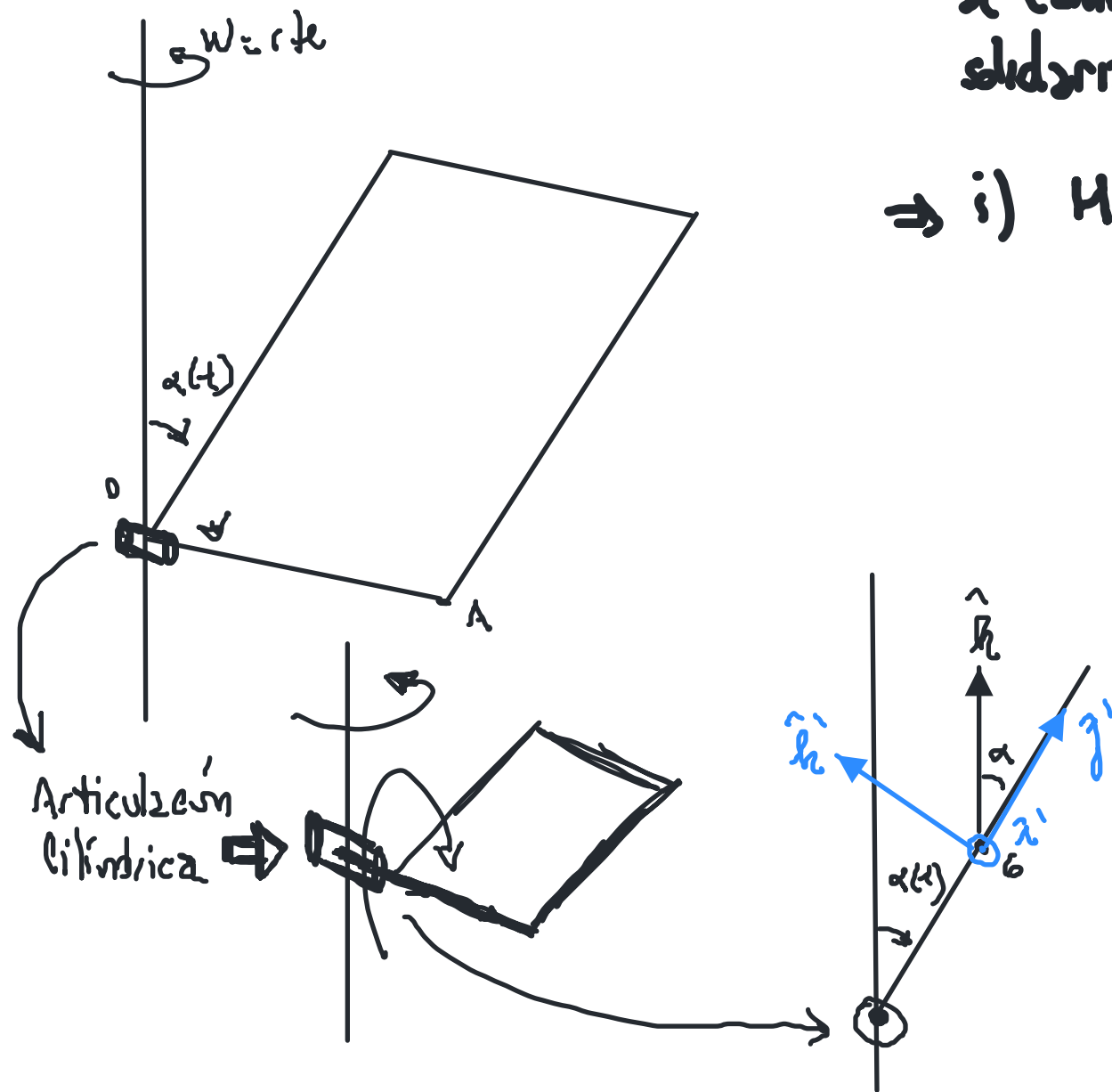


b)



Se cambia la soldadura por una articulación cilíndrica horizontal soldando al eje móvil, paralela al lado OA de la placa

⇒ i) Hallar la ecuación de movimiento de la placa

OBS1: La articulación introduce una fuerza reactiva de dirección arbitraria ⇒ NO SIRVE PUNTUAL LA 1ª CARDINAL (sino que se quiere determinar esa fuerza)

OBS2: Puede ser necesaria la inyección de energía para mantener $\dot{\omega} = cte$ ⇒ TAMPOCO SIRVE EL ENFOQUE ENERGÉTICO

OBS3: En la articulación cilíndrica: $\vec{M}_O^R = M_1 \hat{j}' + M_2 \hat{h}'$
 ⇒ NO HAY MOMENTOS REACTIVOS SEGÚN \hat{i}' ...

CONCLUSIÓN : PODEMOS OBTENER LA ECUACIÓN DE MOVIMIENTO PROYECTANDO LA SEGUNDA CARDINAL EN LA DIRECCIÓN DE LA ARTICULACIÓN ($\hat{\lambda}$)

$$\Rightarrow \vec{M}_0^{ext} \cdot \hat{\lambda} = [n(r_c - \vec{r}_0) \times \vec{\omega} + \mathbb{I} \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})] \cdot \hat{\lambda}$$

$$\rightarrow \vec{M}_0^{ext} = \vec{M}_0 + \underline{M_1} \hat{j} + \underline{M_2} \hat{k} \Rightarrow \boxed{\vec{M}_0^{ext} \cdot \hat{\lambda} = \vec{M}_0 \cdot \hat{\lambda} = -MgL \sin \alpha}$$

$$\rightarrow \text{La nueva } \vec{\omega} \text{ es } \left. \begin{array}{l} \vec{\omega} = \omega \hat{k} - \dot{\alpha} \hat{\lambda} \\ \hat{k} = \cos \alpha \hat{j} + \sin \alpha \hat{k} \end{array} \right\} \Rightarrow \vec{\omega} = \underbrace{-\dot{\alpha} \hat{\lambda} + \omega \cos \alpha \hat{j} + \omega \sin \alpha \hat{k}}_{\substack{\text{NO OLVIDAR EXPRESARLA EN LA} \\ \text{BASE DEL TENSOR}}} \Rightarrow \vec{\omega} = \begin{pmatrix} -\dot{\alpha} \\ \omega \cos \alpha \\ \omega \sin \alpha \end{pmatrix}$$

$$\rightarrow \text{Para calcular } \dot{\vec{\omega}} \text{ usamos que } \dot{\vec{\omega}} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} -\dot{\alpha} \hat{\lambda} + \omega \cos \alpha \hat{j} + \omega \sin \alpha \hat{k} \end{pmatrix} \Rightarrow \dot{\vec{\omega}} = \begin{pmatrix} -\ddot{\alpha} \\ -\omega \sin \alpha \dot{\alpha} \\ \omega \cos \alpha \dot{\alpha} \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \boxed{[\mathbb{I} \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})] \cdot \hat{\lambda} = \frac{4}{3} m L^2 [-\ddot{\alpha} + \omega^2 \sin \alpha \cos \alpha]} \text{ (VERIFICARLO)}$$

Finalmente : $\vec{M}_0^{ext} \cdot \hat{i}' = M(\vec{r}_c - \vec{r}_0) \times \vec{\omega} + \mathbb{I}_0 \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})$

$$-MgL \sin \alpha = \frac{2}{3} ML^2 [-\ddot{\alpha} + \dot{\omega}^2 \sin \alpha \cos \alpha] \Rightarrow \ddot{\alpha} - \sin \alpha \left[\frac{3g}{4L} + \dot{\omega}^2 \cos \alpha \right] = 0$$

EC. DE MOVIMIENTO

OBS1: Para calcular los momentos ejercidos por la articulación debemos proyectar en las otras direcciones : $\vec{M}_0^{ext} = M(\vec{r}_c - \vec{r}_0) \times \vec{\omega} + \mathbb{I}_0 \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})$

$$\vec{M}_0^{ext} = \vec{M}_0^P + M_1^R \hat{j}' + M_2^R \hat{k}' \Rightarrow \begin{cases} \vec{M}_0^{ext} \cdot \hat{j}' = M_1^R + \vec{M}_0^P \cdot \hat{j}' \Rightarrow M_1^R = [\mathbb{I}_0 \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})] \cdot \hat{j}' - \vec{M}_0^P \cdot \hat{j}' \\ \vec{M}_0^{ext} \cdot \hat{k}' = M_2^R + \vec{M}_0^P \cdot \hat{k}' \Rightarrow M_2^R = [\mathbb{I}_0 \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})] \cdot \hat{k}' - \vec{M}_0^P \cdot \hat{k}' \end{cases}$$

OBS2: Puede ser más cómodo calcular $\frac{d(\mathbb{I}_0 \vec{\omega})}{dt}$ directamente en lugar de $\mathbb{I}_0 \dot{\vec{\omega}} + \vec{\omega} \times (\mathbb{I}_0 \vec{\omega})$ (A gusto del consumidor) En ese caso...

$$\begin{aligned}
 \mathbb{I}_0 &= m L^2 \begin{pmatrix} 4/3 & -1/2 & 0 \\ -1/2 & 1/3 & 0 \\ 0 & 0 & 5/3 \end{pmatrix} \Rightarrow \mathbb{I}_0 \vec{\omega} = m L^2 \left[\left(-\frac{4}{3} \dot{\alpha} - \frac{1}{2} \omega \cos \alpha \right) \hat{i}' + \left(\frac{1}{2} \dot{\alpha} + \frac{1}{3} \omega \cos \alpha \right) \hat{j}' + \frac{5}{3} \omega \sin \alpha \hat{k}' \right] \\
 \vec{\omega} &= \begin{pmatrix} -\dot{\alpha} \\ \omega \cos \alpha \\ \omega \sin \alpha \end{pmatrix} \Rightarrow \frac{d}{dt} (\mathbb{I}_0 \vec{\omega}) = m L^2 \left[\left(-\frac{4}{3} \ddot{\alpha} + \frac{1}{2} \omega \sin \alpha \dot{\alpha} \right) \hat{i}' + \left(-\frac{4}{3} \dot{\alpha} - \frac{1}{2} \omega \cos \alpha \right) \dot{\hat{i}}' \right. \\
 &\quad \left. + \left(\frac{1}{2} \ddot{\alpha} - \frac{1}{3} \omega \sin \alpha \dot{\alpha} \right) \hat{j}' + \left(\frac{1}{2} \dot{\alpha} + \frac{1}{3} \omega \cos \alpha \right) \dot{\hat{j}}' \right. \\
 &\quad \left. + \frac{5}{3} \omega \cos \alpha \dot{\hat{k}}' + \frac{5}{3} \omega \sin \alpha \dot{\hat{k}}' \right]
 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \text{Newton's: } \begin{cases} \dot{\hat{i}}' = (-\dot{\alpha} \hat{i}' + \omega \cos \alpha \hat{j}' + \omega \sin \alpha \hat{k}') \times \hat{i}' = -\omega \cos \alpha \hat{k}' + \omega \sin \alpha \hat{j}' \\ \dot{\hat{j}}' = (\quad \quad \quad) \times \hat{j}' = -\dot{\alpha} \hat{k}' - \omega \sin \alpha \hat{i}' \\ \dot{\hat{k}}' = (\quad \quad \quad) \times \hat{k}' = \dot{\alpha} \hat{j}' + \omega \cos \alpha \hat{i}' \end{cases}$$

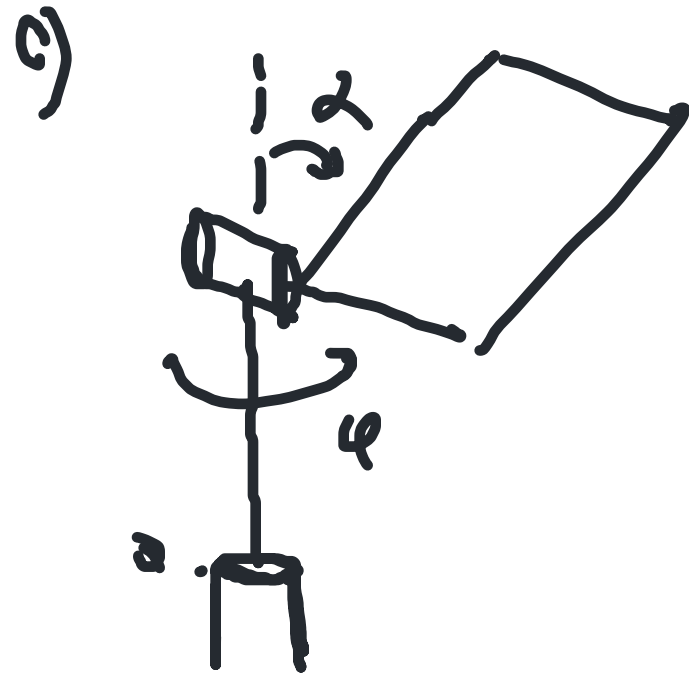
Me interesa solamente $\frac{d(I\dot{\omega})}{dt} \cdot \hat{i}'$:

$$\begin{aligned}\frac{d(I\dot{\omega})}{dt} \cdot \hat{i}' &= \left[-\frac{4}{3}\ddot{\alpha} + \frac{1}{2}\omega\sin\alpha\dot{\alpha} + \left(\frac{1}{2}\dot{\alpha} + \frac{1}{3}\omega\cos\alpha\right)(-\omega\sin\alpha) + \frac{5}{3}\omega^2\sin\alpha\cos\alpha \right] ML^2 \\ &= \left[-\frac{4}{3}\ddot{\alpha} + \frac{4}{3}\omega^2\sin\alpha\cos\alpha \right] ML^2\end{aligned}$$

$$\Rightarrow \underbrace{MgL\sin\alpha}_{\text{peso}} \cdot \hat{i}' = \frac{d(I\dot{\omega})}{dt} \cdot \hat{i}'$$

$$-MgL\sin\alpha = \left[-\frac{4}{3}\ddot{\alpha} + \frac{4}{3}\omega^2\sin\alpha\cos\alpha \right] ML^2 \Rightarrow \ddot{\alpha} - \sin\alpha \left[\frac{3g}{4L} + \omega^2\cos\alpha \right] = 0$$

OBS : Si quisiera las configuraciones de equilibrio $\Rightarrow \ddot{\alpha} = 0 \Rightarrow \sin\alpha = 0 \Rightarrow \alpha = 0, \pi$
 $\cos\alpha = -3g/4L\omega^2$



Por último, discutiremos estrategias para resolver el problema en el caso en que el giro vertical también es libre

Notamos que ahora el problema tiene 2 grados de libertad ...

⇒ NECESITAMOS 2 ECUACIONES DE MOVIMIENTO

OBS 1: las articulaciones son lisas (no hay disipación por fricción)

OBS 2: las fuerzas y momentos en las articulaciones son de potencia nula (verificarlo)

OBS 3: El peso es conservativo

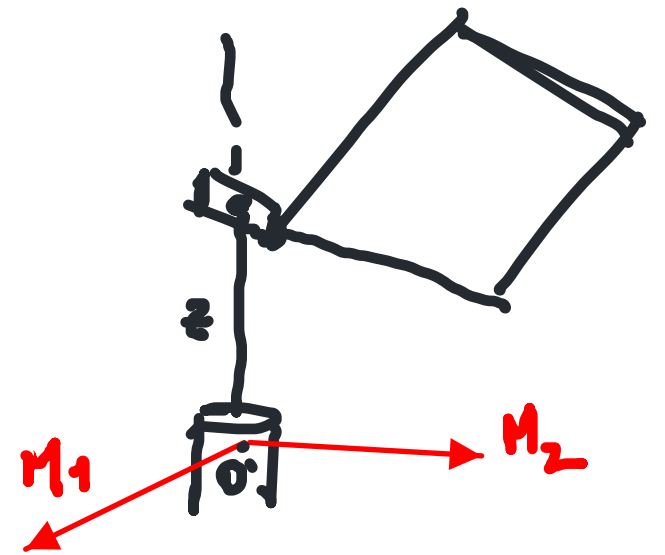
1) 2) 3)
⇒

LA ENERGÍA SE CONSERVA

(utilizaremos este hecho para obtener una eq. de mov.)

OBJ 4: los momentos EXTERNOS respecto a O' (considerando como sistema a la placa, la articulación horizontal y el eje) son:

\vec{M}_1, \vec{M}_2 introducidos por la articulación, HORIZONTALES
 $\vec{M}_O^{\text{ext}} = (z\hat{i} + \frac{L}{2}\hat{j} + l\hat{j}') \times (-Mg\hat{k}) = \underbrace{-\frac{MgL}{2}\hat{j} - MgL\sin\alpha\hat{i}}_{\text{TAMBIÉN HORIZONTAL}}$



2ª ecuación:

$$\Rightarrow \frac{d\vec{L}_O}{dt} = M\vec{V}_O \times \vec{V}_O + \vec{M}_O^{\text{ext}}$$

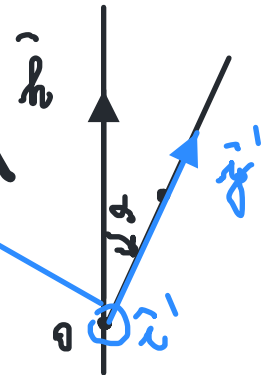
$$\Rightarrow \frac{d\vec{L}_O}{dt} \cdot \hat{k} = \underbrace{\vec{M}_O^{\text{ext}} \cdot \hat{k}}_0 \Rightarrow \frac{d\vec{L}_O \cdot \hat{k}}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{d(\vec{L}_O \cdot \hat{k})}{dt} = 0$$

SE CONSERVA LA COMPONENTE VERTICAL DE \vec{L}_O
 PERMITE OBTENER UNA SEGUNDA EC. DE MOV.

ENERGÍA:

$$T = \frac{1}{2} M \vec{v}_c^2 + \frac{1}{2} \dot{\omega} \cdot (\mathbb{I}_c \dot{\omega}) + M \vec{v}_c \cdot [\dot{\omega} \times (\vec{r}_c - \vec{r}_a)] \stackrel{a=0}{=} \frac{1}{2} \dot{\omega} \cdot (\mathbb{I}_c \dot{\omega})$$

Como el giro es en \hat{k} es libre $\Rightarrow \dot{\omega} = \dot{\varphi} \hat{k} - \dot{\alpha} \hat{i}$
 $\hat{k} = \cos \alpha \hat{j} + \sin \alpha \hat{k}$ } $\Rightarrow \dot{\omega} = -\dot{\alpha} \hat{i} + \dot{\varphi} \cos \alpha \hat{j} + \dot{\varphi} \sin \alpha \hat{k}$



$$\mathbb{I}_c \dot{\omega} = ML^2 \begin{pmatrix} 4/3 & -1/2 & 0 \\ -1/2 & 1/3 & 0 \\ 0 & 0 & 5/3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -\dot{\alpha} \\ \dot{\varphi} \cos \alpha \\ \dot{\varphi} \sin \alpha \end{pmatrix} = ML^2 \left[\left(-\frac{4}{3} \dot{\alpha} - \frac{1}{2} \dot{\varphi} \cos \alpha \right) \hat{i} + \left(\frac{1}{2} \dot{\alpha} + \frac{1}{3} \dot{\varphi} \cos \alpha \right) \hat{j} + \frac{5}{3} \dot{\varphi} \sin \alpha \hat{k} \right]$$

$$\Rightarrow T = \frac{1}{2} \dot{\omega} \cdot (\mathbb{I}_c \dot{\omega}) = \frac{1}{2} ML^2 \left[\frac{4}{3} \dot{\alpha}^2 + \frac{1}{2} \dot{\alpha} \dot{\varphi} \cos \alpha + \frac{1}{2} \dot{\alpha} \dot{\varphi} \cos \alpha + \frac{1}{3} \dot{\varphi}^2 \cos^2 \alpha + \frac{5}{3} \dot{\varphi}^2 \sin^2 \alpha \right]$$

$$\Rightarrow \boxed{T = \frac{ML^2}{6} [4\dot{\alpha}^2 + 3\dot{\alpha}\dot{\varphi}\cos\alpha + \dot{\varphi}^2(1+4\sin^2\alpha)]}$$

Energía potencial: $U = mgh \stackrel{h=0 \text{ en } 0}{\Rightarrow} \boxed{U = MgL\cos\alpha}$

} $\Rightarrow E = T + U = \text{cte}$

$$\Rightarrow \boxed{E = \frac{2}{3}ML^2\dot{\alpha}^2 + \frac{1}{6}ML^2\dot{\varphi}^2(1+4\sin^2\alpha) + \frac{1}{2}\dot{\alpha}\dot{\varphi}\cos\alpha + MgL\cos\alpha = E_0}$$

OBS: Típicamente el problema incluirá los valores de $\dot{\alpha}(0)$, $\dot{\varphi}(0)$ y $\alpha(0)$ necesarios para calcular E_0 . Por ejemplo, si la placa parte del reposo desde $\alpha = \pi/2 \Rightarrow E_0 = 0$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{2}{3}ML^2\dot{\alpha}^2 + \frac{1}{6}ML^2\dot{\varphi}^2(1+4\sin^2\alpha) + \frac{1}{2}ML^2\dot{\alpha}\dot{\varphi}\cos\alpha + MgL\cos\alpha = 0}$$

MOMENTO ANGULAR

OBS: $\vec{L}_O = \vec{L}_O' + M\vec{v}_C \times \underbrace{(\vec{r}_O - \vec{r}_O')}_{\hat{z}\hat{h}} \Rightarrow \vec{L}_O \cdot \hat{h} = \vec{L}_O' \cdot \hat{h} + \cancel{(M\vec{v}_C \times \hat{z}\hat{h}) \cdot \hat{h}} \Rightarrow \vec{L}_O \cdot \hat{h} = \vec{L}_O' \cdot \hat{h}$

Logo, como $\vec{L}_O' \cdot \hat{h} = c h \Rightarrow \vec{L}_O \cdot \hat{h} = c h \Rightarrow$ Traçaremos em O (no eixo falta traçar Π)

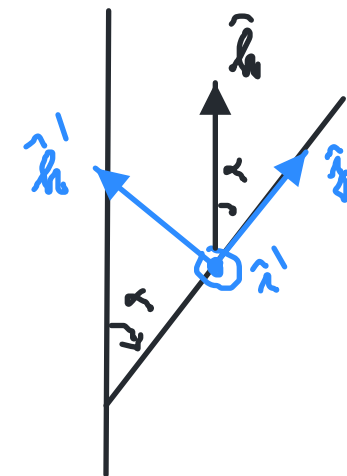
$$\Rightarrow \vec{L}_O = M(\vec{r}_C - \vec{r}_O) \times \vec{v}_O + \mathbf{I}_O \cdot \vec{\omega} = ML^2 \left[\left(-\frac{4}{3}\dot{\alpha} - \frac{1}{2}\dot{\varphi} \cos \alpha\right) \hat{i} + \left(\frac{1}{2}\dot{\alpha} + \frac{1}{3}\dot{\varphi} \cos \alpha\right) \hat{j} + \frac{5}{3}\dot{\varphi} \sin \alpha \hat{h} \right]$$

$$\Rightarrow \vec{L}_O \cdot \hat{h} = \left[\left(\frac{1}{2}\dot{\alpha} + \frac{1}{3}\dot{\varphi} \cos \alpha\right) \underbrace{(\hat{j} \cdot \hat{h})}_{\cos \alpha} + \frac{5}{3}\dot{\varphi} \sin \alpha \underbrace{(\hat{h} \cdot \hat{h})}_{\sin \alpha} \right] ML^2$$

$\dot{\alpha}(0) = \dot{\varphi}(0) = 0$

$$= \left[\frac{\dot{\alpha} \cos \alpha}{2} + \dot{\varphi} \left(\frac{\cos^2 \alpha}{3} + \frac{5 \sin^2 \alpha}{3} \right) \right] ML^2 = (\vec{L}_O \cdot \hat{h})(t=0) = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{\dot{\alpha} \cos \alpha}{2} + \frac{\dot{\varphi}}{3} (1 + 4 \sin^2 \alpha) = 0}$$



Las ecuaciones de movimiento son:

$$\begin{cases} \frac{2}{3} mL^2 \ddot{\alpha} + \frac{1}{L} mL^2 \dot{\varphi}^2 (1 + 4 \sin^2 \alpha) + \frac{ML^2}{2} \ddot{\alpha} \dot{\varphi} \cos \alpha + MgL \cos \alpha = 0 \\ \frac{\dot{\alpha} \cos \alpha}{2} + \frac{\dot{\varphi}}{3} (1 + 4 \sin^2 \alpha) = 0 \quad (2) \end{cases}$$

El sistema se puede desacoplar despejando $\dot{\varphi}$ de la ec. (2):

$$\dot{\varphi} = \frac{-3 \dot{\alpha} \cos \alpha}{2(1 + 4 \sin^2 \alpha)}$$

$$\Rightarrow \frac{2}{3} \ddot{\alpha} + \frac{1}{2} \left(\frac{9 \dot{\alpha}^2 \cos^2 \alpha}{4(1 + 4 \sin^2 \alpha)^2} \right) (1 + 4 \sin^2 \alpha) + \frac{1}{2} \ddot{\alpha} \left(\frac{-3 \dot{\alpha} \cos \alpha}{2(1 + 4 \sin^2 \alpha)} \right) \cos \alpha + g/L \cos \alpha = 0$$

$$\Rightarrow \frac{5(5 + 11 \sin^2 \alpha)}{24(1 + 4 \sin^2 \alpha)} \ddot{\alpha} + g/L \cos \alpha = 0$$

PERMITEN Hallar $\dot{\varphi}$ y $\ddot{\alpha}$ para cualquier α .