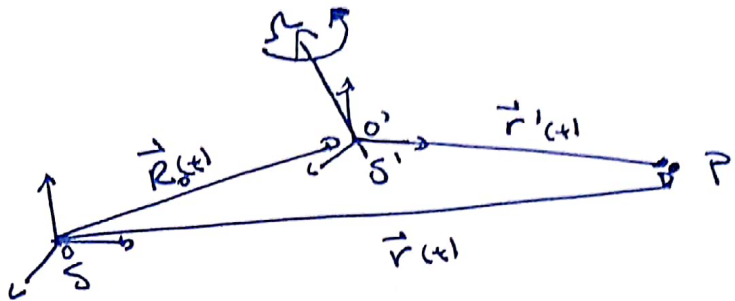


Pauta Aux 9

Quando consideramos Fuerzas no inerciales:



entonces
$$\vec{r}(t) = \vec{R}_0(t) + \vec{r}'(t)$$

$$\begin{aligned} \vec{v}(t) &= \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{R}_0}{dt} + \frac{d\vec{r}'}{dt} \\ &= \vec{v}_0 + \vec{v}' + \vec{\Omega} \times \vec{r}' \end{aligned}$$

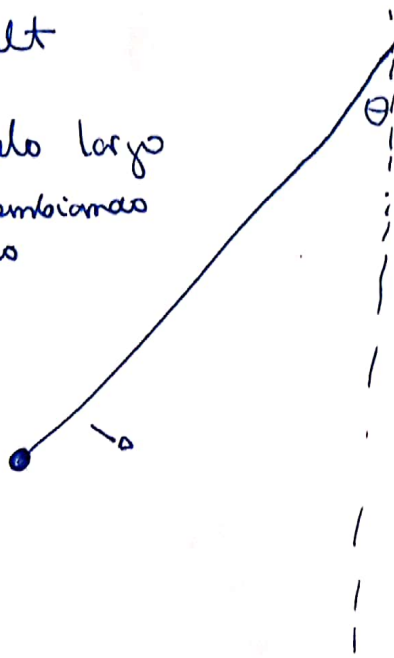
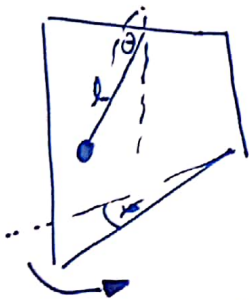
$$\vec{a} = \underbrace{\vec{A}_0}_{\text{aceleración traslacional}} + \underbrace{\vec{a}'}_{\text{coriolis}} + \underbrace{2\vec{\Omega} \times \vec{v}'}_{\text{centrifuga}} + \underbrace{\vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \vec{r}'}_{\text{transversal}} + \underbrace{\dot{\vec{\Omega}} \times \vec{r}'}_{\text{transversal}}$$

Ahora $m\vec{a} = F$ pero \vec{a} es lo anterior!!

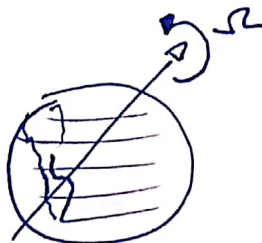
$$m\vec{a}' = F - m\vec{A}_0 - 2m\vec{\Omega} \times \vec{v}' - m\vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \vec{r}' - m\dot{\vec{\Omega}} \times \vec{r}'$$

P1) Péndulo de Foucault

↳ péndulo largo
 ↳ oscila cambiando de plano



Antes el mov de un péndulo era en un plano, ya que la única fuerza que lo afectaba era $-mg$ y T . Ahora debemos considerar que estamos en el planeta tierra. Donde nosotros estamos en un sistema no inercial (rotamos)

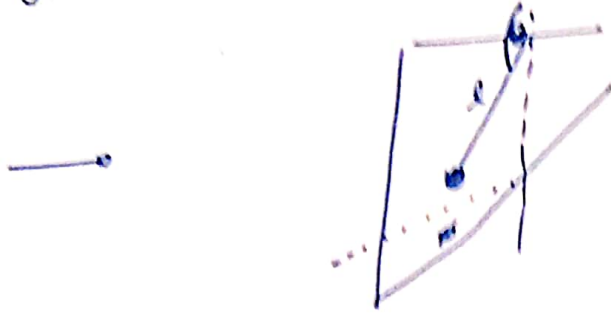


nosotros estamos en el SNI, entonces necesitamos saber ec. de mov:

$$\vec{m}\vec{a}' = \vec{F} - m\vec{A}_0 - 2m\vec{\Omega} \times \vec{v}' - m\vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \vec{r}' - m\dot{\vec{\Omega}} \times \vec{r}'$$

donde \vec{a}' es la aceleración según nosotros
 \vec{v}' " " velocidad " "
 \vec{r}' " " posición " "
 $\vec{\Omega}$ " " rotación de la tierra.

hay que elegir un sistema de coordenadas



elegi así!

como es esférico $m\vec{a}' = m \left[(\ddot{r}' - r\dot{\theta}^2 - r\text{sen}^2\theta \dot{\phi}^2) \hat{r}' + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta} - r\dot{\phi}^2 \text{sen}\theta\text{cos}\theta) \hat{\theta}' + \left(\frac{1}{r\text{sen}\theta} \frac{d}{dt} (\dot{\phi} r^2 \text{sen}^2\theta) \right) \hat{\phi}' \right]$

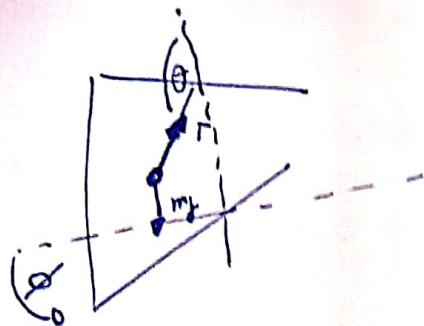
como $r = l \rightarrow \dot{r} = \ddot{r} = 0$

$$m\vec{a}' = m \left[(-l\dot{\theta}^2 - l\text{sen}^2\theta \dot{\phi}^2) \hat{r}' + (l\ddot{\theta} - l\dot{\phi}^2 \text{sen}\theta\text{cos}\theta) \hat{\theta}' + \frac{1}{l\text{sen}\theta} \frac{d}{dt} (\dot{\phi} l^2 \text{sen}^2\theta) \hat{\phi}' \right]$$

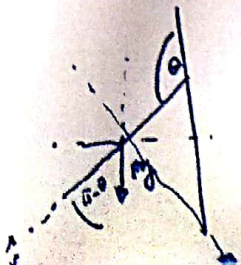
Ahora por otra parte veamos los \vec{F} , solo hay 2 (peso y T)

$$\vec{T} = -T \hat{r}'$$

$$m\vec{g} = m g (\cos(\pi - \theta) \hat{r}' + \text{sen}(\pi - \theta) \hat{\theta}')$$



$$m\vec{g} = m g (\cos(\pi - \theta) \hat{r}' + \text{sen}(\pi - \theta) \hat{\theta}')$$



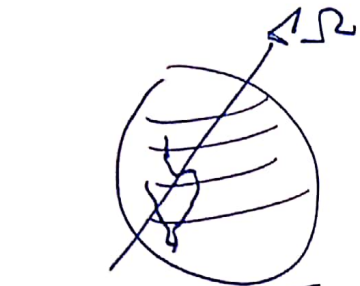
$$\text{como } m\vec{a}' = \vec{F} - m\vec{A}_0' - 2m\vec{\Omega} \times \vec{v}' - m\vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \vec{r}' - m\dot{\vec{\Omega}} \times \vec{r}'$$

notemos que $\vec{A}_0' = \vec{a}_0$ (no nos traslucamos, solo rotamos)

$$\dot{\vec{\Omega}} = 0 \quad (\text{rotación } \propto \text{cte})$$

Por ahora preocupemosnos solo de coriolis ($-2m\vec{\Omega} \times \vec{v}'$)
ya que el termino de \vec{A}_0 solo será un \vec{a}_0 .

$$-m\vec{a}' = \vec{F} - 2m\vec{\Omega} \times \vec{v}'$$



visto desde el plano
de la biblioteca:



Debemos obtener $\vec{\Omega} \times \vec{v}'$

$$\vec{\Omega} = \Omega \hat{\Omega}$$

$$\vec{v}' \text{ en esferas} = \dot{r}' \hat{r}' + r' \dot{\theta} \hat{\theta} + r' \dot{\phi} \sin \theta \hat{\phi}$$

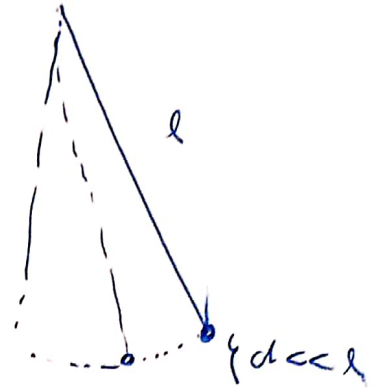
$$\boxed{\vec{v}' = l \dot{\theta} \hat{\theta} + l \dot{\phi} \sin \theta \hat{\phi}}$$

$$\text{y } \vec{\Omega} = \Omega \hat{\Omega}$$

Asumiendo el promete \rightarrow la velocidad es horizontal

Por otra parte $\hat{\Omega}$ tiene componente vertical y horizontal

$$\hat{\Omega} = \hat{k} + \text{horizontal}$$



\rightarrow como es $\vec{\Omega} \times \vec{v}'$
 $\left. \begin{array}{l} \end{array} \right\}$ es practicamente horizontal

hago solo interes la componente vertical de $\vec{\Omega}$

$$\rightarrow \vec{\Omega} \times \vec{v}' = \Omega \cdot \hat{k} \times (l\dot{\theta} \hat{\theta} + l\dot{\phi} \sin\theta \hat{\phi})$$

Donde Ω depende de la latitud de la biblioteca $\Omega = \Omega_0 \sin(\lambda)$
! latitud.

\rightarrow queda

$$= \Omega_0 \sin(\lambda) l (\dot{\theta} \hat{k} \times \hat{\theta} + \dot{\phi} \sin\theta \hat{k} \times \hat{\phi})$$

Ahora anotemos todas estas ecuaciones en $m\vec{a}' = F + F_{nc}$

$$m \vec{a}' = -T \hat{r}' + m g \cos(\pi - \theta) \hat{r}' + m g \sin(\pi - \theta) \hat{\theta} - 2m \Omega_0 \sin(\lambda) l (\dot{\theta} \hat{k} \times \hat{\theta} + \dot{\phi} \sin\theta \hat{k} \times \hat{\phi})$$

Analizemos primero el cambio del plano de oscilación.
 este está asociado a ϕ , cuyo estudio es el mismo en $\hat{\phi}$.

$$\frac{d}{dt} \vec{a}' = \frac{1}{l \sin \theta} \frac{d}{dt} (\dot{\phi} l^2 \sin^2 \theta)$$

de las fuerzas ni T , ni $m\vec{g}$ tienen componente en $\hat{\phi}$

→ de donde la componente en $\hat{\phi}$, lo obtenemos multiplicando por $\cdot \hat{\phi}$

$$\rightarrow = -2m\Omega_0 \sin(\lambda) l (\dot{\theta} \hat{k} \times \hat{\theta} + \dot{\phi} \sin \theta \hat{k} \times \hat{\phi}) \cdot \hat{\phi}$$

recordemos que \hat{k} es como \hat{z} , que en esfericas es:

$$\hat{k} = -\sin \theta \hat{\theta} + \cos \theta \hat{r}$$

quedo todo

$$\hat{\theta} \times \hat{\theta} = 0$$

$$= -2m\Omega_0 \sin(\lambda) l (\dot{\theta} (-\cancel{\sin \theta \hat{\theta}} + \cos \theta \hat{r}) \times \hat{\theta} + \dot{\phi} \sin \theta (-\cancel{\sin \theta \hat{\theta}} + \cos \theta \hat{r}) \times \hat{\phi}) \cdot \hat{\phi}$$

se ve que es perpendicular a $\hat{\phi}$.

$$= -2m\Omega_0 \sin(\lambda) l \dot{\theta} \cos \theta \underbrace{(\hat{r} \times \hat{\theta}) \cdot \hat{\phi}}_1$$

$$\text{luego } m \left(\frac{1}{l \sin \theta} \frac{d}{dt} (\dot{\phi} l^2 \sin^2 \theta) \right) = -2m\Omega_0 \sin(\lambda) l \dot{\theta} \cos \theta$$

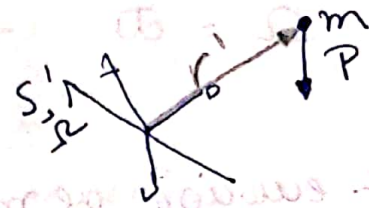
$$= \lambda \ddot{\phi} \sin \theta + 2 \lambda \dot{\phi} \dot{\theta} \cos \theta = -2 \Omega_0 \sin(\lambda) \lambda \dot{\theta} \cos \theta$$

Sol: $\ddot{\phi} = 0$

$$\boxed{\dot{\phi} = -\Omega_0 \sin(\lambda)} \rightarrow \boxed{\phi = -\Omega_0 \sin(\lambda) t}$$

↳ vel. de rotación del plano!

P1)



Tenemos

$$m(\ddot{\mathbf{r}} + (\dot{\mathbf{r}} \times \dot{\boldsymbol{\Omega}}) + \dot{\mathbf{r}} \times \dot{\boldsymbol{\Omega}} + \boldsymbol{\Omega} \times (\boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r})) / m = \vec{P}$$

Donde S' se aleja con aceleración \vec{a}_0 y gira con $\vec{\Omega}$

Sabemos por SNI que:

$$\vec{F} = m(\vec{a}_0 + \dot{\boldsymbol{\Omega}} \times \vec{r}' + 2\boldsymbol{\Omega} \times \vec{v}' + \boldsymbol{\Omega} \times (\boldsymbol{\Omega} \times \vec{r}') + \vec{a}') = \vec{P}$$

Donde $\vec{F}' = \vec{P} + \dot{\boldsymbol{\Omega}} \times \vec{r}' + \boldsymbol{\Omega} \times \vec{P} = \vec{P}$

Luego tenemos que

$$\vec{P}' = m(\vec{a}_0 + \dot{\boldsymbol{\Omega}} \times \vec{r}' + 2\boldsymbol{\Omega} \times \vec{v}' + \boldsymbol{\Omega} \times (\boldsymbol{\Omega} \times \vec{r}') + \vec{a}') = \vec{P}$$

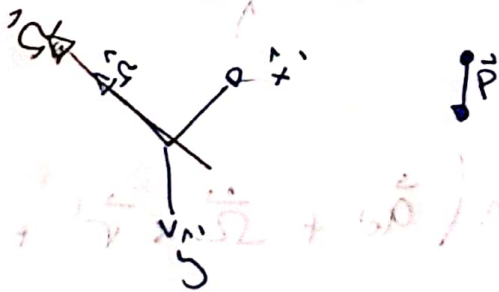
Donde $|\vec{\Omega}| = \text{cte} \implies 0$

$$\vec{\Omega} = \text{cte} \implies \dot{\vec{\Omega}} = 0$$

luego la ecuación de movimiento de nuestro sistema no inercial es:

$$\vec{P} = m(\vec{a}_{0'} + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}' + \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}') + \vec{a}')$$

Como nos preguntan por el movimiento en el eje \hat{z} y en los demás, diremos que S' es:



Donde en este sistema S' :

$$\vec{P} = P_z \hat{z}' + P_{x'} \hat{x}' + P_{y'} \hat{y}'$$

$$\vec{a}_{0'} = a_{0z} \hat{z}' + a_{0x'} \hat{x}' + a_{0y'} \hat{y}'$$

$$\vec{\Omega} = \Omega \hat{z}'$$

$$\vec{v}' = v'_{z'} \hat{z}' + v'_{x'} \hat{x}' + v'_{y'} \hat{y}'$$

$$\vec{a}' = \frac{d\vec{v}'}{dt}$$

Arreglamos un poco la ecuación:

acordeo

$$\vec{a}' + \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}') + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}' = \frac{\vec{p}}{m} + \vec{a}_0'$$

$$= \text{cte}$$

$$\vec{c} = \vec{\Omega} \cdot \vec{c} + \vec{c} \cdot \vec{\Omega} + c_x \hat{x}' + c_y \hat{y}' + c_z \hat{z}'$$

$$\boxed{\vec{a}' + \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}') + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}' = \vec{c}}$$

↘ ecuación de mov del S'

Para ver como es el movimiento en $\hat{\Omega}$, podemos proyectar en $\hat{\Omega}$: a través de $\cdot \hat{\Omega}$

$$\left(\vec{a}' + \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}') + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}' \right) \cdot \hat{\Omega} = \vec{c} \cdot \hat{\Omega}$$

Donde $\vec{\Omega} \times \vec{v}'$ es \perp a $\hat{\Omega} = 0$ ($\vec{\Omega} \times \vec{v}' \cdot \hat{\Omega} = 0$)

$\vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}')$ es \perp a $\hat{\Omega} = 0$ ($\vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}') \cdot \hat{\Omega} = 0$)

quedando

$$\vec{a}' \cdot \hat{n} = \vec{c} \cdot \hat{n}$$

$$= \frac{d}{dt} \vec{v}' \cdot \hat{n} = c_{\Omega}$$

$$\frac{d \vec{v}'_{\Omega}}{dt} = c_{\Omega} \rightarrow a'_{\Omega} = c_{\Omega}$$

hay una aceleración cte en el eje \hat{n}



hay un movimiento rectilíneo acelerado en \hat{n}'

Ahora, para ver el movimiento en los otros ejes

desarrollemos vectorialmente la ecuación:

$$\vec{a}' = \frac{d}{dt} \left(\vec{v}' \times \hat{n} + (\vec{v}' \times \hat{n}) \times \hat{n} + \vec{v}' \right)$$

$$\vec{a}' + \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}') + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}' = -(\vec{c}' \times \vec{\Omega}) \times \vec{\Omega} \sigma =$$

$$\vec{a}' = \begin{pmatrix} a'_{x'} \\ a'_{y'} \\ a'_{z'} \end{pmatrix} \quad \vec{\Omega} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \Omega \end{pmatrix} \quad \vec{r}' = \begin{pmatrix} r'_{x'} \\ r'_{y'} \\ r'_{z'} \end{pmatrix} \quad \vec{v}' = \begin{pmatrix} v'_{x'} \\ v'_{y'} \\ v'_{z'} \end{pmatrix}$$

Desarrollemos los productos cruz:

$$\vec{\Omega} \times \vec{r}' = \begin{pmatrix} 0 & \Omega & 0 \\ -\Omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} r'_{x'} \\ r'_{y'} \\ r'_{z'} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\Omega r'_{y'} \\ \Omega r'_{x'} \\ 0 \end{pmatrix}$$

es lo mismo

$$\vec{\Omega} \times \vec{v}' = \begin{pmatrix} 0 & \Omega & 0 \\ -\Omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v'_{x'} \\ v'_{y'} \\ v'_{z'} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\Omega v'_{y'} \\ \Omega v'_{x'} \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}'^i) = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \Omega \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} -\Omega r'_{y^i} \\ \Omega r'_{x^i} \\ 0 \end{pmatrix}$$

$\begin{pmatrix} \dot{x}' \\ \dot{y}' \\ \dot{z}' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \dot{x}' \\ \dot{y}' \\ \dot{z}' \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \Omega \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \dot{x}' - \Omega y' \\ \dot{y}' + \Omega x' \\ \dot{z}' \end{pmatrix}$

$\Rightarrow \begin{pmatrix} -\Omega^2 r'_{x^i} \\ -\Omega^2 r'_{y^i} \\ 0 \end{pmatrix}$

para obtener los términos de aceleración

hago la ecuación de movimiento nos queda:

$$\begin{pmatrix} \ddot{a}'_{x^i} \\ \ddot{a}'_{y^i} \\ \ddot{a}'_{z^i} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -\Omega^2 r'_{x^i} \\ -\Omega^2 r'_{y^i} \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -\Omega v'_{y^i} \\ \Omega v'_{x^i} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} C_{x^i} \\ C_{y^i} \\ C_{z^i} \end{pmatrix}$$

$\vec{a} = \vec{v} \times \vec{\Omega}$

$\vec{a} = \vec{v} \times \vec{\Omega}$

Quedan 3 ecuaciones:

\hat{x}'

$$a'_{x'} - \Omega^2 r'_{x'} - 2\Omega r'_{y'} = \epsilon_{x'}$$

$$\boxed{\ddot{x}' - \Omega^2 x' - 2\Omega \dot{y}' = \epsilon_{x'}}$$

lo mov en \hat{x}'

\hat{y}'

$$a'_{y'} - \Omega^2 r'_{y'} - 2\Omega v'_{x'} = \epsilon_{y'}$$

$$\boxed{\ddot{y}' - \Omega^2 y' - 2\Omega \dot{x}' = \epsilon_{y'}}$$

! lo mov en \hat{y}'

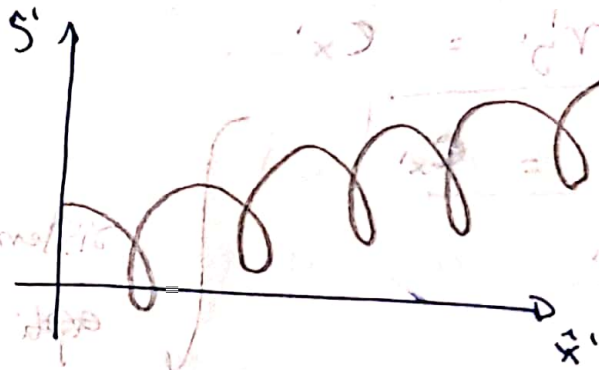
$\hat{\Omega}$

$$a'_{\Omega} = \epsilon_{\Omega} \quad (\text{lo cual ya lo obtuvimos})$$

Sistema de Edo's

~~apli~~
acoplado!

No es necesario resolver el sistema pero la solución del problema en los ejes \hat{x}' , \hat{y}' describirá un movimiento:



mientras que en el eje \hat{z} hará un mov recto y acelerado.

Así se mueven los huracanes en la tierra!