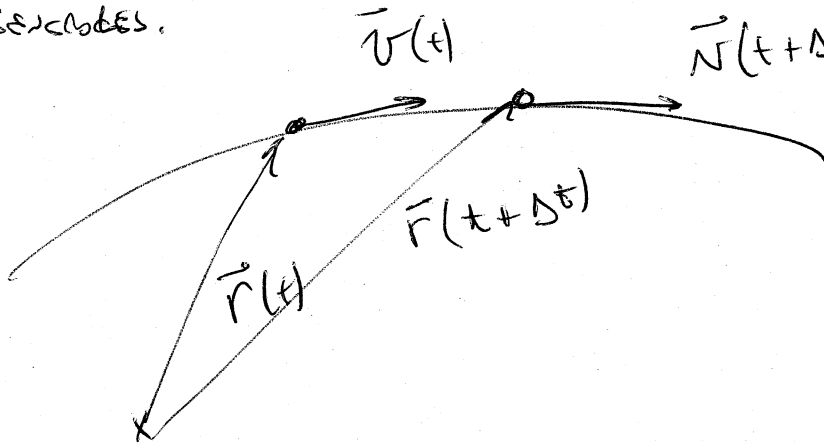


CASE 5: MOV. CIRCULAR

(1)

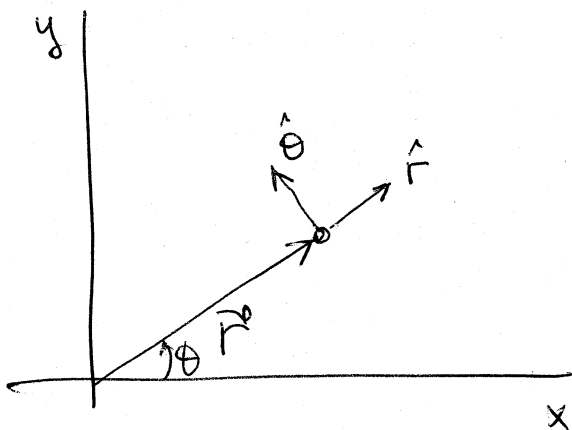
De lo visto hasta ahora, sabemos que cualquier cambio en \vec{v} esta desc. con la \int de una \vec{a} .

Analicemos casos en los que \vec{a} siempre apunta en = direccion y sentido, pero dado que \vec{a} es un vector puede haber casos + generales.



el cambio de \vec{v} puede ser en modulo y en direccion

Vamos a pasar a un ~~simple~~ caso en el que el problema es relativamente simple, una trayectoria circular.



Por esos casos, las coord. cartesianas (x, y) resultan inadecuadas en ciertos problemas, por eso vamos a definir un sist. de coord. que acompaña

al objeto en su mov. \longrightarrow coord. polares.

Estas coord. son r y θ como se ven en el dibujo.

El vector \vec{r} tiene la direccion de la vector posición, θ es \perp (mayor define el sentido, pero notar q si θ y $\dot{\theta}$ pueden ser cualquier punto en el punto.

COORD. POLARES

\hat{r} \equiv direc. de \vec{r} y sent. saliente

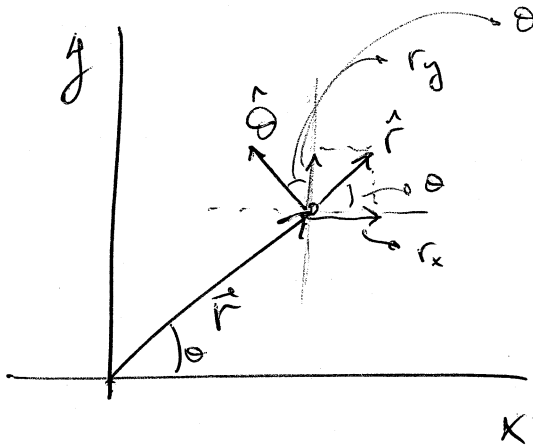
$\hat{\theta}$ \equiv \perp a \hat{r} y con sent. creciente antihorario

~~Definición~~

$\Rightarrow \vec{r} = r \hat{r}$ (1) donde $|\vec{r}| = r$

Además con los polos \hat{r} varía con θ o sea q' la info.

Está completada así:



$\hat{r} = 1 \cdot \cos \theta \hat{x} + 1 \cdot \sin \theta \hat{y}$
 $\hat{\theta} = -\sin \theta \hat{x} + \cos \theta \hat{y}$ (2)

El hecho de que los versores \hat{r} y $\hat{\theta}$ tengan una relación entre los coord.

hace que al derivar uno tengas que aplicar reglas de la cadena.

Por ej.: $\vec{v} \equiv \frac{d\vec{r}}{dt}$ $\left\{ \begin{array}{l} \text{si los eixes así, pero la derivada no es} \\ \text{tan directa} \end{array} \right.$

Tan directa (\hat{x} e \hat{y} están fijos, pero \hat{r} y $\hat{\theta}$ cambian \rightarrow al derivar con reglas de derivar)

$\vec{v} = \frac{dx}{dt} \hat{x} + \frac{dy}{dt} \hat{y} = \left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt} \right)$
 (Note: 'No cambian' is written above the unit vectors \hat{x} and \hat{y})

$\vec{v} = \frac{d}{dt} (r \hat{r})$
 (Note: 'si cambia' is written below the unit vector \hat{r})

Paso $\frac{d(\cdot)}{dt} \equiv (\cdot)^{\cdot}$

esto es lo mismo del modulo de r

$\Rightarrow \vec{v} = (r \hat{r})^{\cdot} = \dot{r} \hat{r} + r \dot{\hat{r}}$? Vamos:

$\dot{\hat{r}} = (\cos \theta \hat{x} + \sin \theta \hat{y})^{\cdot} = \cancel{\cos \theta} - \sin \theta \cdot \dot{\theta} \hat{x} + \cos \theta \dot{\theta} \hat{y} =$

$\dot{\hat{r}} = \dot{\theta} (-\sin \theta \hat{x} + \cos \theta \hat{y}) = \dot{\theta} \hat{\theta}$

y ya q' estamos:

$\dot{\hat{\theta}} = -\cos \theta \dot{\theta} \hat{x} + \sin \theta \dot{\theta} \hat{y} = -\dot{\theta} \hat{r}$

3

$\Rightarrow \vec{v} = \dot{r} \hat{r} + r \dot{\theta} \hat{\theta}$ 4

APARCE con θ

$v_{radial} = \dot{r}$
 $v_{tangencial} = r \dot{\theta}$

Cómo hacemos \vec{a} ? \rightarrow obviamente usando \vec{v} y usando $\hat{r}, \hat{\theta}$

$\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{r} + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{\theta}$

AC. Radial

AC. Tangencial

AC. Radial: 2 términos, wo (\ddot{r}) sólo aparece si r varía

Por lo otro $(r\dot{\theta}^2)$ siempre que aparece incluso cuando r = cte.

Ese término se denomina AC. Centrípeto: $a_c = r \dot{\theta}^2$

y apunta al centro de giro.

Esso físico → MOV. CIRCULAR

(4)

Trayectoria → CIRCUNFERENCIA.

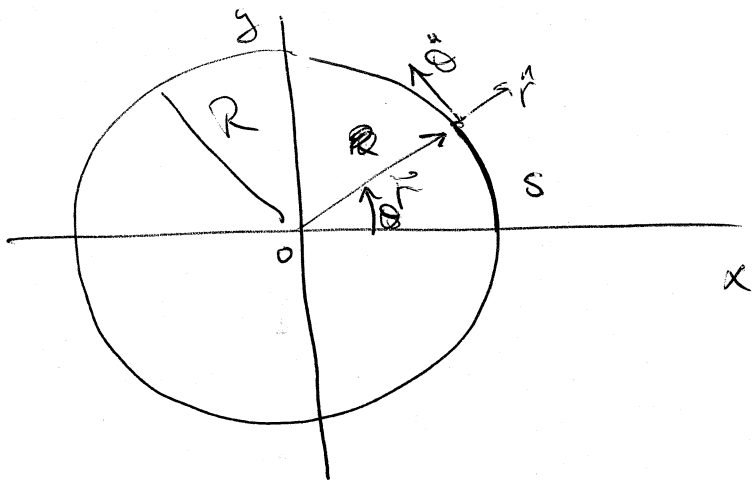
$$\Rightarrow r = R = \text{cte}$$

⇒ P/ la Posición, ALCANZAS con

DEL EL ANGULO

Y la ec. de mov. PUEDES SER

$$\theta(t)$$



UNIDADES: $[\theta] \in \text{Grados} = \text{Radianes} \quad (360 = 2\pi)$

AUNQUE EN EL S.I. UNIC. FUNDAS ° → CONV. A RADIANTES.

Podemos def. una VELOCIDAD ANGULAR (en un caso de $\frac{\text{m}}{1} \rightarrow \frac{\text{rad}}{\text{seg}}$)

$$\omega(t) \equiv \frac{d\theta}{dt} \quad \rightarrow \quad [\omega] = \frac{\text{rad}}{\text{seg}} \quad ; \quad \text{los rad. se suelen olvidar y se coloca } \frac{1}{\text{seg}}$$

Es la misma forma se def. la ACCELERACIÓN ANGULAR:

$$\gamma(t) = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2} \quad \rightarrow \quad [\gamma] = \frac{1}{\text{seg}^2}$$

UNA VUELTA A LA CIRCUNFERENCIA SON 2π RADIANTES, ENTONCES SI $\omega = \text{cte}$ DEFINIMOS EL PERIODO COMO EL TIEMPO en el que se da una vuelta ($2\pi \text{ rad}$)

$$\Rightarrow \omega = \frac{2\pi}{T} \quad [T] = \text{seg}$$

Otro variable interesante es la frecuencia: f que

considera la cant. de vueltas por unidad de tiempo, ~~es~~ parecido a ω ,

pero notar q' ω se mide en rad./seg mientras que f se

mide en vueltas/seg. Al igual que en ω , ~~en~~ unidad de num. no

se coloca ϕ . entonces ~~definición~~, cuando hablamos de $[f] = \text{Hz}$

cuando f es $\frac{1 \text{ (vueltas)}}{\text{seg.}}$ ^{se sobreescriben (vueltas)}

\rightarrow ~~si~~ ~~si~~ $\omega = \frac{2\pi (\text{rad})}{T}$

$f = \frac{1 \text{ (vueltas)}}{T} \quad ; \quad f = \frac{\omega}{2\pi}$

ejemplo \rightarrow 1 vueltas / seg \rightarrow 1 Hz

nota: relac. inv. prop. entre f y T

Cinematica Angular:

Es totalmente análoga a la cinematica 1D (solo que ahora hablo de

ángulo):

$\theta(t) = \theta_0 + \omega_0(t-t_0) + \frac{1}{2} \gamma (t-t_0)^2$ MC

si $\theta(t) = \theta_0 + \omega_0(t-t_0)$ ($\gamma = 0$) MCU

Voluntades a \vec{v} y \vec{a} :

$\vec{v} = \dot{r} \hat{r} + r \dot{\theta} \hat{\theta} = R \omega \hat{\theta}$ \rightarrow es siempre tangencial ^{circunferencia}

\rightarrow se suele definir $\vec{v}_f = R \omega$

en un MCU $\vec{v}_f = d\theta = R \omega_0$

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\hat{r} + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta})\hat{\theta} = (-r\dot{\theta}^2)\hat{r} + r\ddot{\theta}\hat{\theta} =$$

$$= -R\omega^2\hat{r} + R\gamma\hat{\theta}$$

ó en un MCU $\rightarrow \vec{a} = -R\omega^2\hat{r}$

APUNTA AL CENTRO

es gmo, es la aceleración centrípeta

TAMBIÉN SE ESCRIBE

$$a_c = -\frac{v_e^2}{R}$$

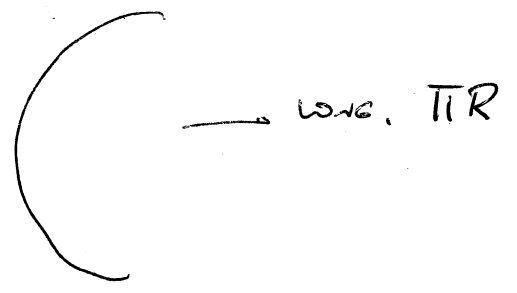
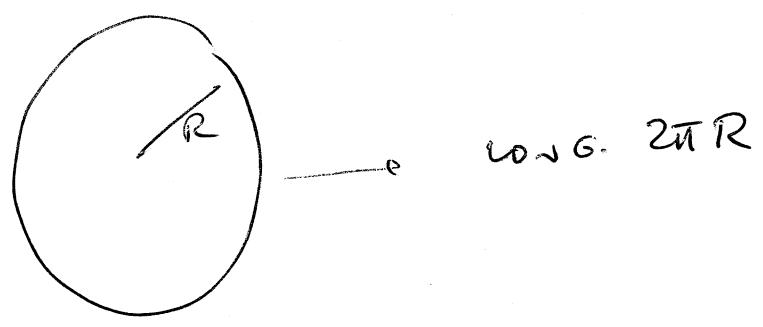
Aunque las coord. pueden ser más naturales, es sencillo volver a

cartesianas recordando:

$$x(t) = R \cos \theta(t)$$

$$y(t) = R \sin \theta(t)$$

Uno también puede querer saber distancias recorridas (en m) en un arco de ángulos. Esto es sencillo sobre un círculo:



\Rightarrow P/eval. $\Delta \text{NG } \theta$ en radianes $\boxed{R\theta = S}$ LONG. DE ARCO

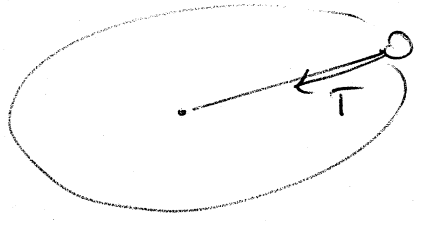
F en mov. circulares

Si un obj. realiza un mov. circular TIENE q' \exists una \vec{F} que provoca la $a_c \rightarrow F$ que actúa como $F_{centrípeta}$

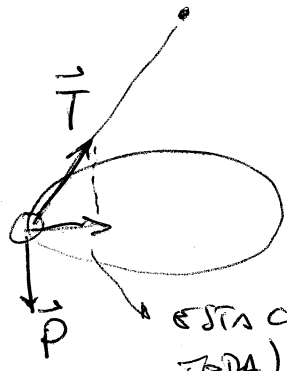
\rightarrow No es una nueva F., puede ser una \vec{T} (hilo), gravitatoria (una \vec{T}), de contacto (vía), etc.

\Rightarrow cuando uno dice la F. centrípeta, no hay que agregar otra F., es ~~la~~ la resultante de las F. que actúan sobre un obj. y que apuntan al centro de giro.

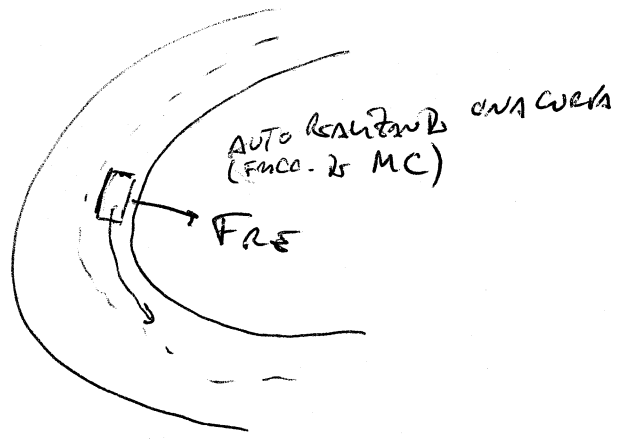
EJ: Boleadora horiz.



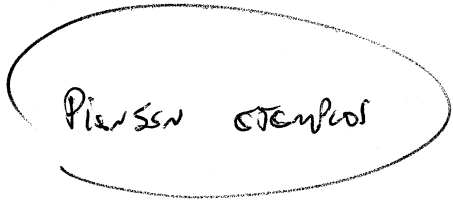
Peñón cónico



esta comp. de \vec{T} (no toda) es la $F_{centrípeta}$



AUTO RESISTENTE en una curva (Fricc. de MC)



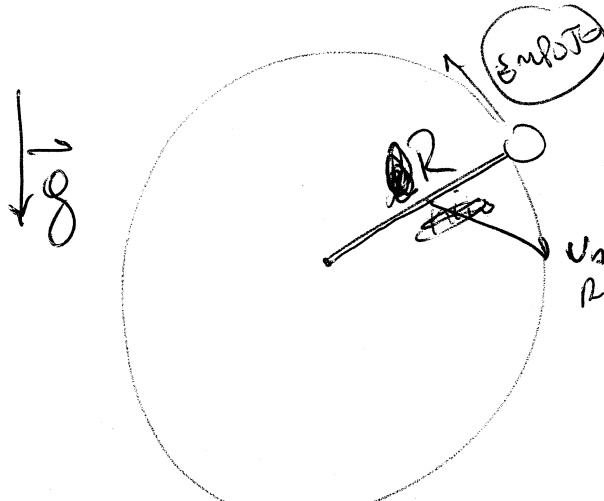
Person on stool

Los probl. se resuelven = q' antes: uno identifica los \vec{F} , (P)

los referenc al sist. de coord., Escribe sus componentes y distrib

Aplica 2^o de N p/cada direccion (\hat{r} y $\hat{\theta}$)

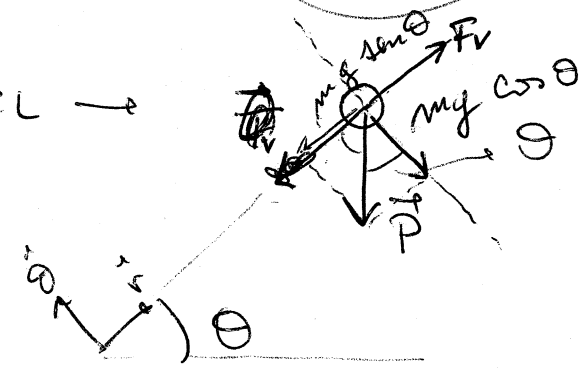
SJ:



El punto A $\omega = \omega_0$ ($\dot{\theta} = 0$)

masa un poco de F_v
(Presion a una T)

DCL →



$$\hat{r}) \sum F_r = m (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)$$

$$\Rightarrow F_v - mg \sin \theta = -m R \omega^2$$

$$\underline{-F_v + mg \sin \theta = m R \omega^2}$$

F centrífuga.

ac

$$\sum F_{\theta} = m (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta})$$

$$\hat{\theta}) -mg \cos \theta = m R \ddot{\theta}$$

A la ec. en \hat{r} la usual condición de vínculo: el uso de

vínculo. Es la que fuerza al mov. a ser circular.

Obrivamos, la comp. de peso va a cambiar con $\theta \Rightarrow F_v$ "se ajusta"

para que se mov. sea circular.

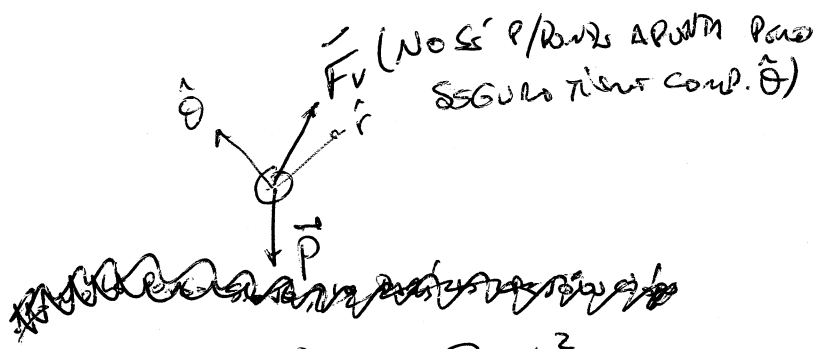
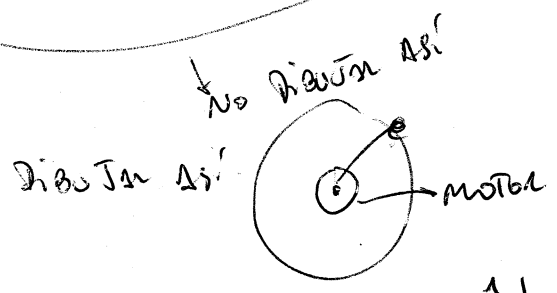
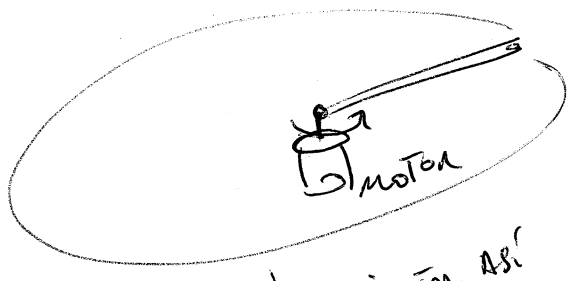
Notar que este mov. requiere de una ω_0 inicial ~~del sistema~~

La ec. de mov. surgirá de resolver la ec. en $\hat{\theta}$ respetando la condición de vínculo.

~~Podría ser~~ usual $\theta(t)$

El caso presentado es imposible de resolver analíticamente (las ec. dif en las que aparecen $\sin \theta(t)$ o $\cos \theta(t)$ no tienen solución única, se puede resolver solamente en algunos aprox)

Un caso q' se puede resolver es forzando a que $\omega_0 = cte.$ ($\theta(t) = \theta_0 + \omega_0 t$)
 la pregunta es ¿cómo debe ser \vec{F}_v p/que eso suceda?
~~Para~~ En este caso, \vec{F}_v tiene comp. en $\hat{\theta}$



Las ecs. fuerza:

$$\hat{r}) \bullet F_{vr} - mg \sin \theta = -m R \omega_0^2$$

$$\hat{\theta}) F_{v\theta} - mg \cos \theta = m R \gamma = 0$$

Notar q' la comp. $\hat{\theta}$ de \vec{F}_v cambia a la comp. $\hat{\theta}$ de la p' de la fuerza

$\dot{\theta} = \omega_0 = cte$

$$F_{v\theta} = mg \cos \theta$$

$$F_{vr} = mg \sin \theta - m R \omega_0^2$$

Obviamente está con θ , resol. $\theta(t) = \theta_0 + \omega_0 t \rightarrow$ isto