

12P

Teoremes vectorials

Exemples 2D

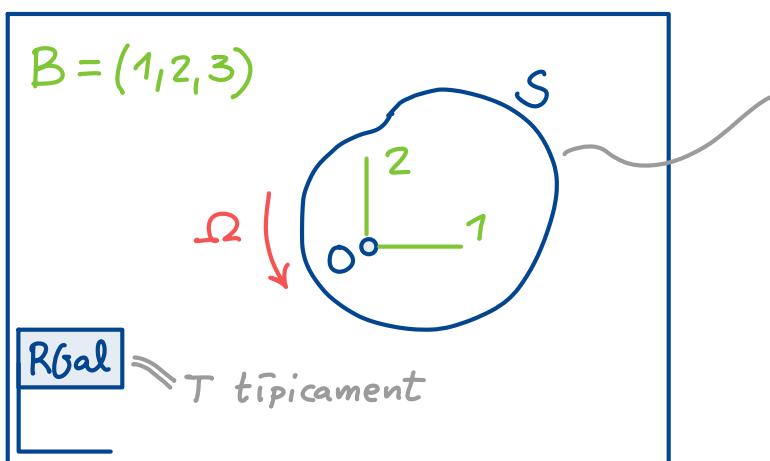
En els problemes d'avui, els sistemes mecànics seran plans i el seu moviment també. En aquesta situació, els teoremes vectorials

$$(TQM) \quad \sum \bar{F}_{ext} = m_{sist} \cdot \bar{\alpha}_{RGal}(G)$$

$$(TMC) \quad \sum \bar{M}_{ext}(o) - \bar{OG} \times m_{sist} \bar{\alpha}_{RGal}(o) = \dot{\bar{H}}_{RTO}(o)$$

proporcionen 3 egs i més 6 (2 del TQM i 1 del TMC)

A més, el càlcul d' $\dot{\bar{H}}_{RTO}(o)$ es simplifica molt perquè, en ser plans els sòlics, la dir. \perp al pla del sòlid és DPL, i tenim el següent:



$$\{\dot{\bar{H}}_{RTO}^S(o)\}_B = \underbrace{\begin{bmatrix} * & * & 0 \\ * & * & 0 \\ 0 & 0 & I_{33} \end{bmatrix}}_{[\mathbb{II}(o)]_B} \underbrace{\begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ \Omega \end{Bmatrix}}_{\bar{\Omega}_{RTO}^S} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ I_{33} \Omega \end{Bmatrix} = \odot I_{33} \Omega$$

$$\bar{\Omega}_{RTO}^S = \bar{\Omega}_{RGal}^S$$

$$\dot{\bar{H}}_{RTO}^S(o) = \odot I_{33} \dot{\Omega} = I_{33} (\odot \dot{\Omega}) = I_{33} \cdot \bar{\alpha}_T^S$$

Accel.
angular
d's resp. T
 $(\bar{\alpha}_T^S)$

APLICACIÓ DEL TMC A CONTACTES PUNTUALS

IMPORTANT

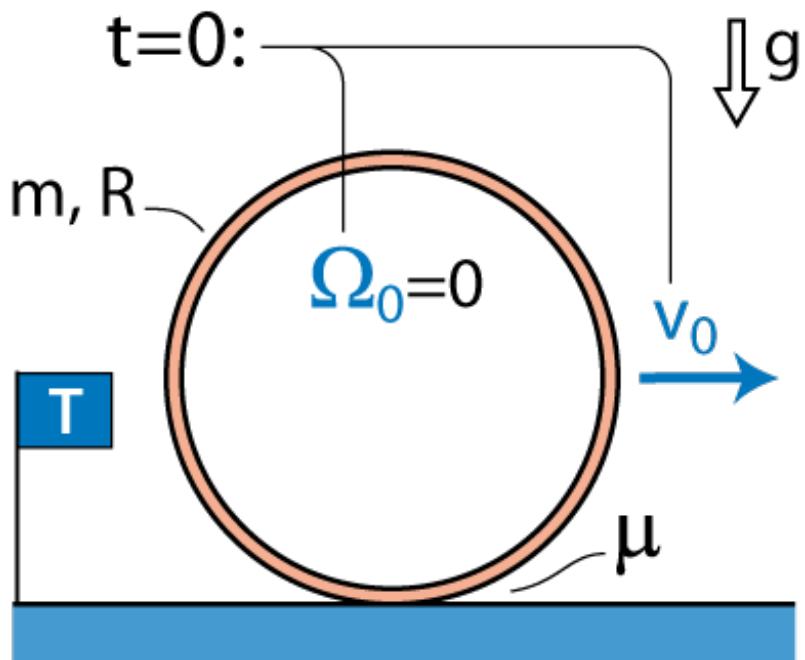
Tot i que es pot, en aquest curs mai aplicarem el TMC a un punt que sigui de contacte puntual entre dos sòlids (amb o sense lliscament)

En els exercicis següents apareixen contactes puntuals amb o sense lliscament i veureu que mai apliqueuen el TMC en els punts de contacte implicats.

Anell llenguat tangencialment

(Ex. 8.47 (libre MPSR))

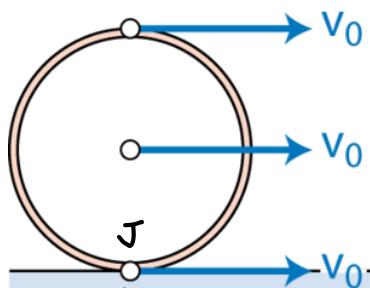
L'anell homogeni, de massa m i radi R , té inicialment un moviment de translació respecte del terra rugós. Quant de temps trigarà a deixar de lliscar respecte el terra?



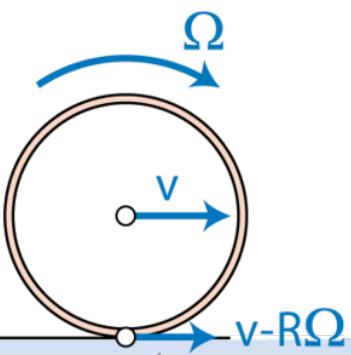
Ll Isaac

No ll Isaac

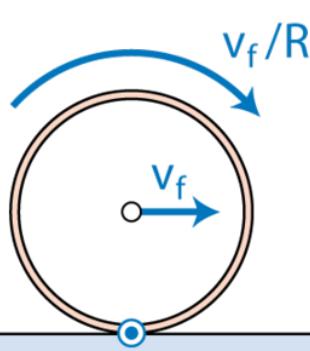
$t=0$



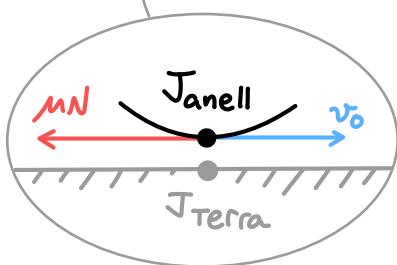
$t=t$



$t=t_f$



CIR_T

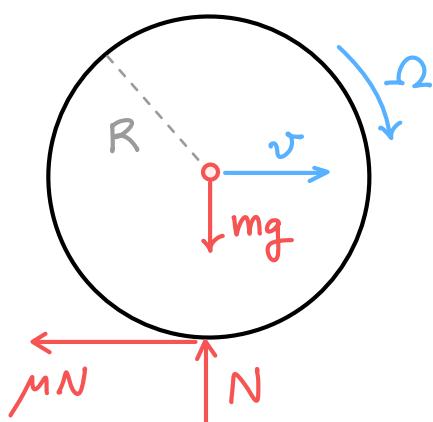


$$\begin{aligned} \mathbf{v}_T(\text{Janell}) &= (\vec{v}) + (\vec{\Omega}) \times (\downarrow R) \\ &= (\vec{v}) + (\vec{\Omega} R) = \\ &= (\underline{\underline{v - \Omega R}}) \end{aligned}$$

Per a quin t tindrem $\mathbf{v}(t) - \vec{\Omega}(t)R = 0$? \leftarrow serà t_f

Ens calen $v(t)$, $\Omega(t)$ \Rightarrow Busquem egs mov per a v i Ω

via TQM + TMC
Per $t=t$



Sist = Anell:

- incògn: $N, \dot{v}, \dot{\Omega}$
- # incògn = 3
- # egs = 3 $\begin{cases} 2 \text{ TQM} \\ 1 \text{ TMC} \end{cases}$

Problema
DET

FULL RUTA

SIST = Anell
TQM
TMC(G)

No a J ! Mai aplicarem TMC en un punt on hi hagi | c.p.a.ll.
c.p.s.ll. !

TQM

$$\sum \bar{F}_{ext} = m \bar{a}_T(G)$$

$$\left. \begin{array}{l} (\uparrow N) + (\downarrow mg) = 0 \\ (\leftarrow \mu N) = m (\rightarrow \dot{v}) \end{array} \right\} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} N = mg \\ \mu N = -m\dot{v} \end{array} \right.$$

v minvarà a ritme μg

$$\boxed{\dot{v} = -\frac{\mu N}{m} = -\frac{\mu mg}{m} = \boxed{-\mu g}}$$

Eq. mov. per a v
(EDO 1er ordre lineal i trivial)

Integrem $\dot{v} = -\mu g$
 $\int_0^t \dot{v} dt = \int_0^t -\mu g dt$

$v(t) = v_0 - \mu g t$

Evolució de v

(un MRUA)

TMC :

$$\sum \bar{M}_{ext} = I(G) \bar{\alpha}_T^{\text{anell}}$$

$$(\cancel{\otimes \mu N R}) = mR^2 (\cancel{\otimes \dot{\Omega}})$$

Ω augmentarà a ritme $\frac{\mu g}{R}$

$$\boxed{\dot{\Omega} = \frac{M}{mR} N = \frac{M}{mR} \cdot mg = \boxed{\frac{\mu g}{R}}}$$

Eq. mov. per Ω

Integrem $\dot{\Omega} = \frac{\mu g}{R}$

$\Omega(t) = \cancel{\Omega_0} + \frac{\mu g}{R} t$

Evolució de Ω

$\Omega_0 = 0$ perquè per $t=0$, anell es trasllada !

Imosem $v(t) - \Omega(t)R = 0$

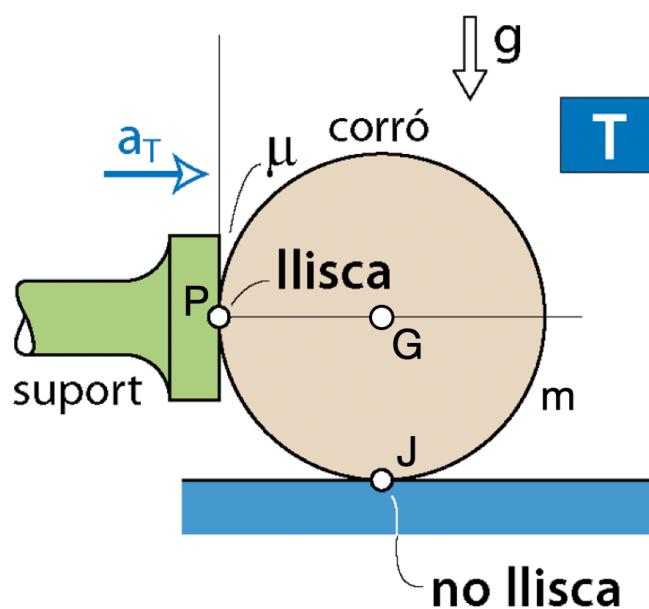
$$v_0 - \mu g t - \left(\frac{\mu g}{R} t \right) R = 0 \rightarrow \boxed{t = \frac{v_0}{2\mu g}}$$

És t_f !

Corró empès per suport

(Problema breu, examen final gener 2024)

I [3p] El corró homogeni de massa m es mou sense lliscar sobre un terra horitzontal empès per un suport que té una acceleració a_T respecte del terra. Quin és el valor de la força normal del suport sobre el corró?



"Sup" = "suport"

Sigui v_T = vel. del sup. resp. T

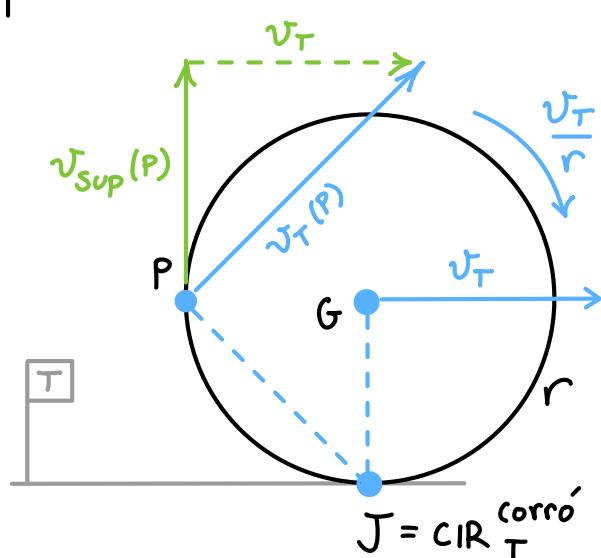
Llavors, \dot{v}_T = accel. del sup. resp. T = $\frac{a_T}{r}$
Dada

Tots els punts del suport tenen igual vel. i accel.

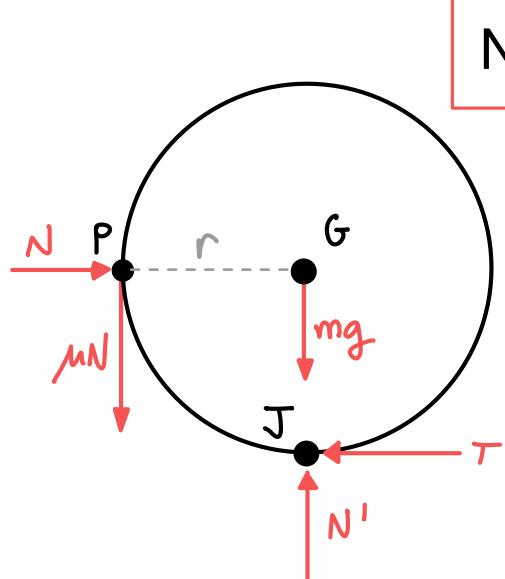
Clarament, la velocitat de G és ($\rightarrow v_T$)

Frec sec a P apunta en dir contrària a $\vec{v}_{\text{Sup}}(P)$ (*)

Descripció cinemàtica



Descripció dinàmica



N?

Volem N.

Aplicarem TQM + TMC a SIST = Corró (**)

Incògn.: $N, N', T \Rightarrow 3$ incògn.

Eqs.: TQM, TMC $\Rightarrow 3$ eqs.

PROBLEMA

DET

On apliquem TMC?

- Mai a P o J (són de contacte puntual)
- Només queda G \rightarrow l'apliquem a G

(*) $\vec{v}_{\text{Sup}}(P)$ té dir. \uparrow . Es veu per composició de vel. amb $AB=T$, REL=Sup. (representada al dibuix)

(**) SIST = Suport
SIST = Suport + corró | Donarien un problema INDET. Vegeu anàlisi DGI en apèndix ✓.

2 eqs.
2 incòg.

$SIST = \text{Corró}$

$TQM \Big]_{\text{horitz}}$, $TMC(G) \Big]_{\perp \text{ pla}}$

incòg: N i T

}



$TQM \Big]_{\text{horitz}}$

a_T no és incògn.
perquè és dada

$$(\rightarrow N) + (\leftarrow T) = m (\rightarrow a_T)$$

$$N = T + m a_T \quad (\text{I})$$

$TMC \Big]_{\perp \text{ pla}}$

$$\sum \bar{M}_{ext}(G) = \dot{\bar{H}}_{RTG}(G) = I(G) \cdot \bar{\alpha}_T^{\text{corró}}$$

$$(\bigodot \mu N r) + (\bigotimes T r) = \frac{mr^2}{2} \cdot \left(\bigotimes \frac{\dot{v}_T}{r} \right)^{a_T}$$

$$\mu N - T = - \frac{m}{2} a_T$$

$$T = \mu N + \frac{m a_T}{2} \quad (\text{II})$$

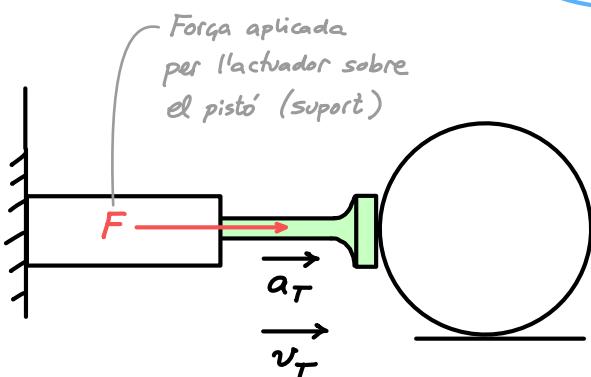
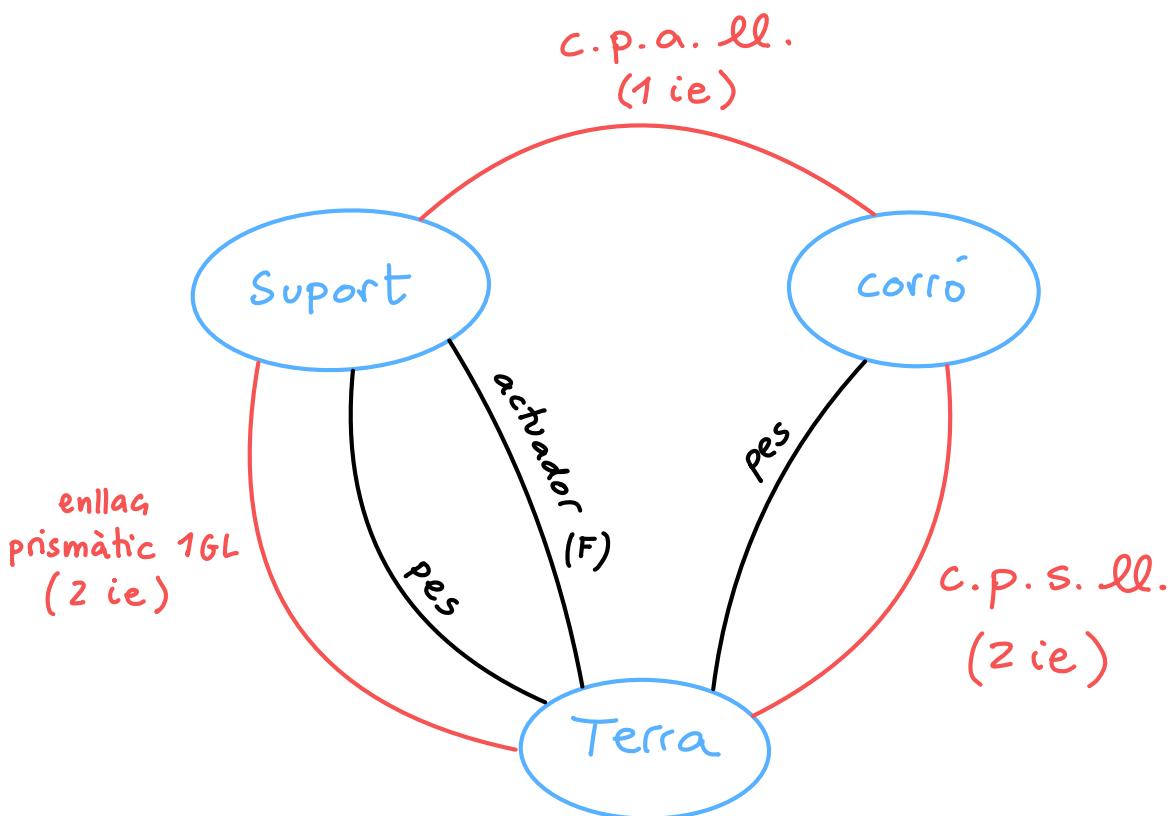
Subst (II) a (I):

$$N = \mu N + \frac{m a_T}{2} + m a_T$$

$$N(1-\mu) = \frac{3 m a_T}{2}$$

$$N = \frac{3 m a_T}{2(1-\mu)}$$

Appendix : Anàlisi del DGI



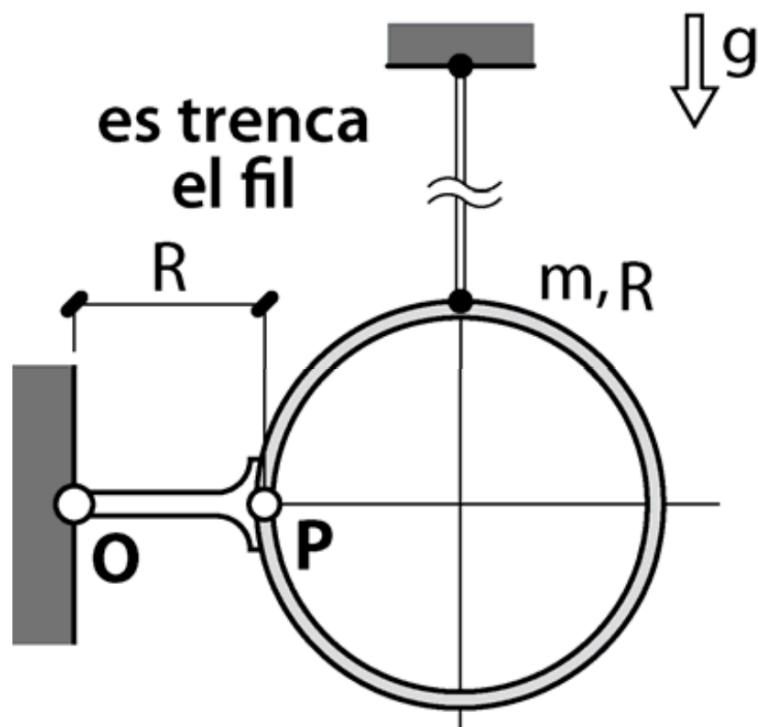
Com que a_T és coneguda, cal pensar que hi ha un activador lineal (pistó hidràulic) que la imposa. És a dir, v_T és un grau de llibertat forçat per l'activador, i això vol dir que $v_T(t)$ és coneguda, i per tant $a_T(t) = \dot{v}_T(t)$ també.

| Sistema | incògn. | #incogn. | problema |
|--------------|-----------|----------|----------|
| corró | 3 ie | 3 | DET |
| corró + sup. | 4 ie, F | 5 | INDET |
| sup. | 3 ie, F | 4 | INDET |

Trenquem el fil !

Problema breu Examen final 6 juny 2023

I [3p] L'anell de radi R i massa m és solidari a la barra **OP** de massa negligible articulada a terra a **O**. Quina és l'acceleració angular de l'anell respecte del terra just quan es trenca el fil? Quant val la força vertical d'enllaç a **O** en aquest mateix instant?

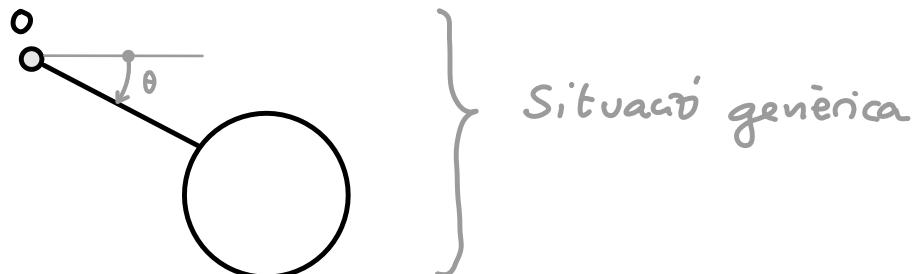


Quan tenim 1 sol sólid, triem aquest com a sistema

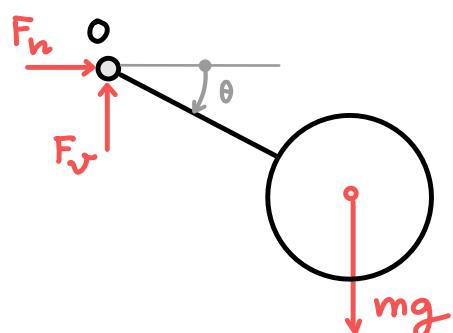
Triem sist = anell + barra
"pega"

Quan tallen fil \rightarrow Sist. tindrà 1 GL

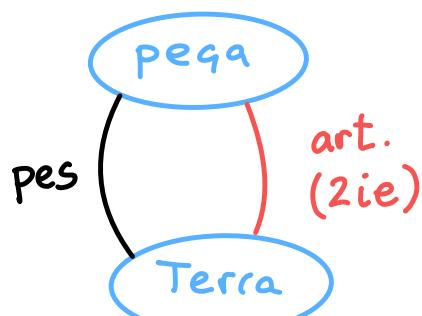
Introduim coord θ per descriure 'l



Forces sobre pega:



DG1:



En 2D | Torsors d'enllaç tenen | 2 comp. de força
| 1 comp. de moment
TQM té 2 eqs. } 3 eqs
TMC " 1 eq. }

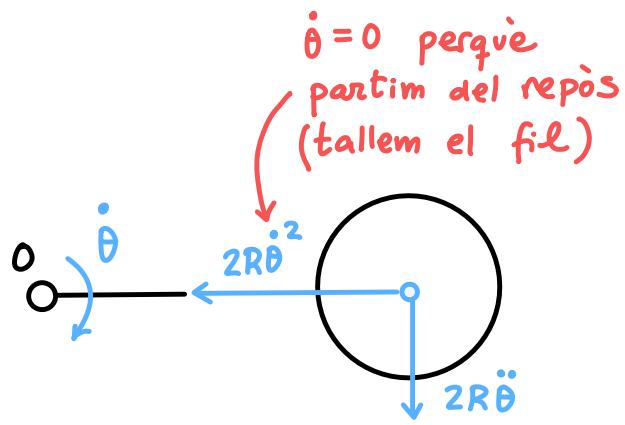
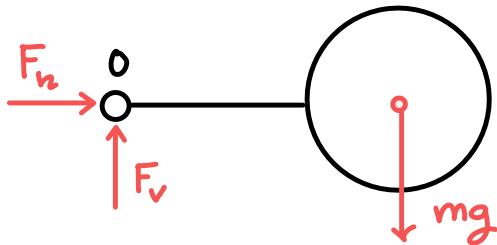
Full rta per la situació genèrica, si volguéssim l'eq. del mov. $\ddot{\theta} = f(\theta, \dot{\theta}, \text{pars})$ i F_n i F_v en funció de $\theta, \dot{\theta}$:

SIST = Pega (3 incòg: $F_n, F_v, \ddot{\theta}$)

TQM
TMC (0) } (3 eqs)

PROBLEMA
DETERMINAT

Però només volen F_v i $\ddot{\theta}$
per $\theta = 0$ i $\dot{\theta} = 0$:
condicions inicials



Formulant

Apareixen les incogn.

TQM]vert

TMC(0)

$F_v, \ddot{\theta}$

$\ddot{\theta}$

2 incòg!
Probl. DET

Full rta: sist = pega, TQM]vert, TMC(0)

TQM]vert

$$(\uparrow F_v) + (\downarrow mg) = m (\downarrow 2R\ddot{\theta}) \quad \Rightarrow \quad F_v = mg - 2mR\ddot{\theta} \quad (\text{I})$$

TMC(0)

$$(\vec{\otimes} 2Rmg) = I(0) \cdot (\vec{\otimes} \ddot{\theta})$$

Steiner $mR^2 + m(2R)^2 = 5mR^2$

$$2Rmg = 5mR^2 \ddot{\theta}$$

$$\ddot{\theta} = \frac{2g}{5R} \quad (\text{II})$$

Subst. II a I:

$$F_v = mg - 2mR \left(\frac{2g}{5R} \right) = mg - \frac{4}{5}mg = \frac{1}{5}mg$$

Avís: fixeu-nos que no ens ha calgut aplicar les condicions inicials $\theta=0$, $\dot{\theta}=0$ per calcular F_r , perquè θ i $\dot{\theta}$ no han intervingut. Si haguessin intervingut, caldrà haver substituït aquests valors en l'expressió de F_r .

Com a exemple, fixeu-vos que en el càlcul de F_h (si l'haguessin demanat) hi apareix $\dot{\theta}$ i per tant cal imposar $\dot{\theta}=0$:

TQM]_{horitz}

$$(\rightarrow F_h) = m (\leftarrow 2R\dot{\theta}^2)$$

$$\boxed{F_h} = -m 2R\dot{\theta}^2 = \boxed{0}$$

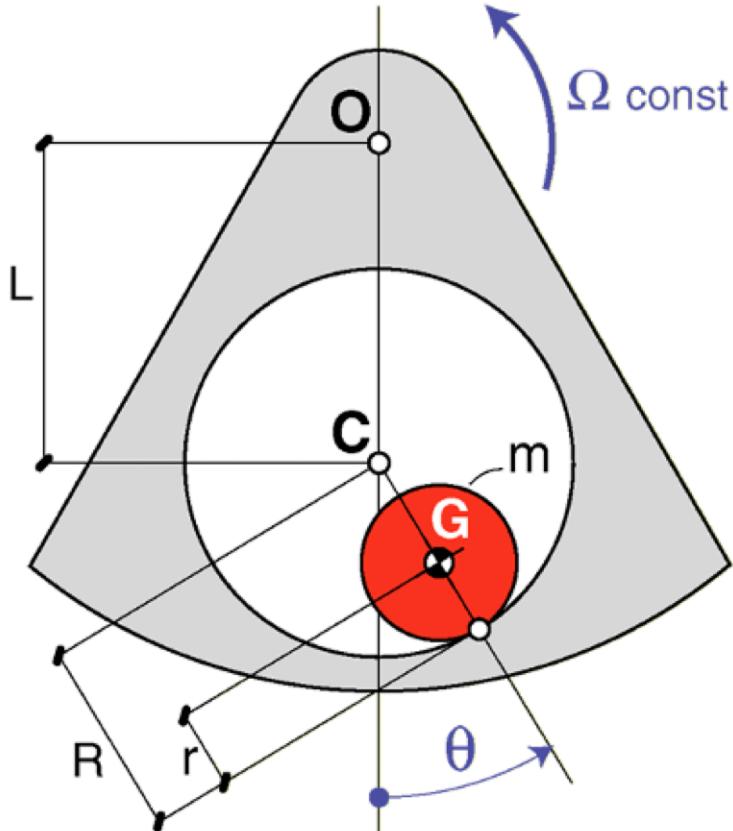
$\dot{\theta}=0$!

Pèndol de Salomon

Prob. 8.7 (Llibre MPSR)

En el sistema de la figura, que s'anomena *pèndol de Salomon*, el corró és massís i homogeni, i rodola sense lliscar sobre la pista cilíndrica que gira amb velocitat angular Ω constant al voltant de l'eix, perpendicular al pla de la figura, que passa per O. Es negligeix la intervenció de la gravetat.

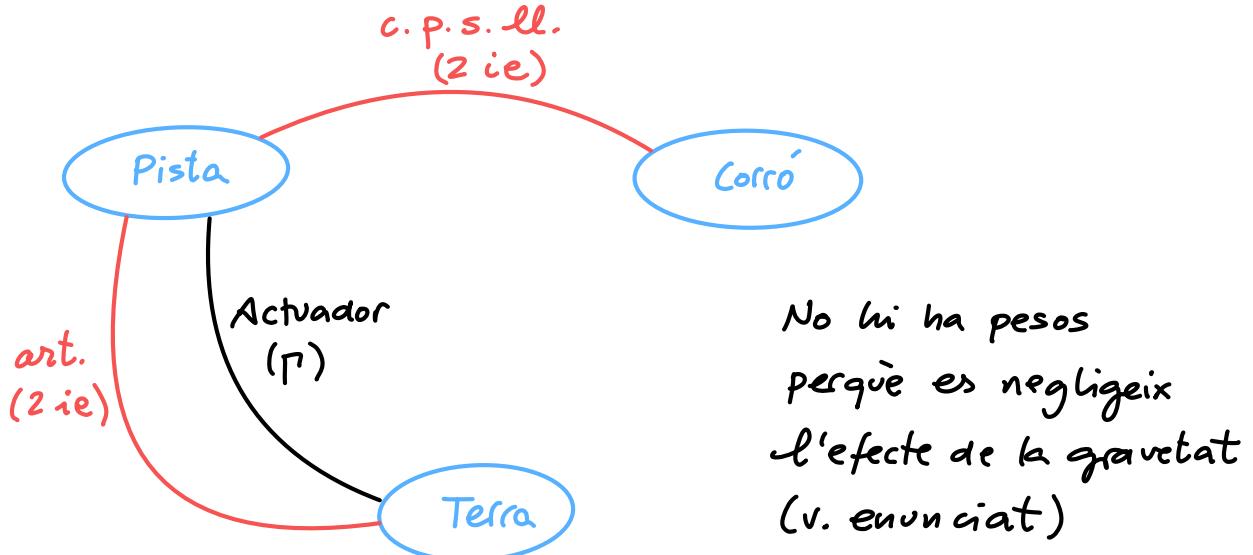
- (a) Determineu l'equació del moviment per a la coordenada θ .
- (b) Demostreu que $\theta = 0$ és una posició d'equilibri.
- (d) Per a quins valors d' Ω és estable aquesta posició?
- (f) Quina és la freqüència de les petites oscil·lacions del corró al voltant de la posició $\theta = 0$?



Sist amb 2 GL | Ω forcat
 $\ddot{\theta}$ lliure \leftarrow Volem eq. mov. $\ddot{\theta} = f(\theta, \dot{\theta})$

(a) Eq. mov. coord. θ

DG1 :



| Sist | incògn. | # incògn. | problema |
|---------------|----------------------------------|-----------|----------|
| Corró | 2 ie, $\ddot{\theta}$ | 3 | DET |
| Corró + Pista | 4 ie, Γ , $\ddot{\theta}$ | 6 | INDET |

Explorem més
en detall això

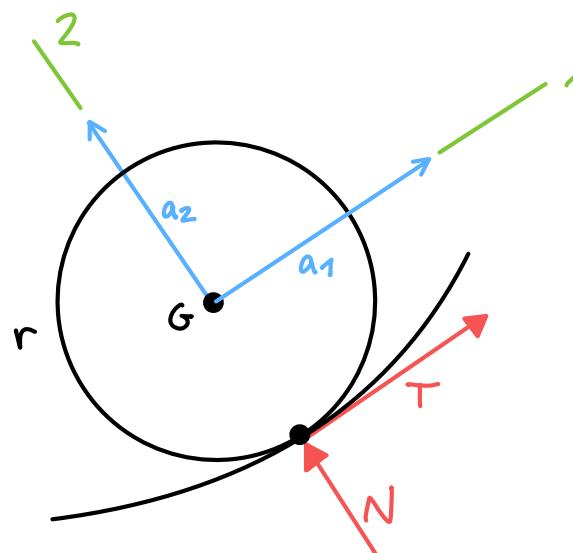
SIST = corró
TQM
TMC(G)

Mirem forces
Sobre sist

No provem TMC(0) perquè O \notin corró $\left(\begin{array}{l} \text{peri es podria,} \\ \text{via descomp. baicèntrica} \end{array} \right)$
ja ho veurem

No provem TMC(J) perquè a J hi ha un contacte puntual entre dos sòlids.

Forces sobre sist :



$$\{\bar{\alpha}_T(G)\}_B = \begin{Bmatrix} a_1 \\ a_2 \\ 0 \end{Bmatrix}$$

$$\{\bar{\alpha}_T^{\text{corró}}\}_B$$

Ens caldran, en funció de $\theta, \dot{\theta}, \ddot{\theta}$ i Ω .

Full rta

SIST = Corró

$$TQM]_1, \quad TMC(G)$$

incòg. $\ddot{\theta}, T$

incòg. $\ddot{\theta}, T$

2 eqs. en 2 incòg.



caldrà eliminar T

per obtenir

$$\ddot{\theta} = f(\theta, \dot{\theta})$$

L'eq. del mov.

$$\underline{TQM]_1}$$

$$(\cancel{T}) = m (\cancel{\alpha}_1)$$

$$T = m a_1 \quad (\text{I})$$

$$\underline{TMC(G)}$$

$$\sum \bar{M}_{\text{ext}}(G) = I(G) \cdot \bar{\alpha}_T^{\text{corró}}$$

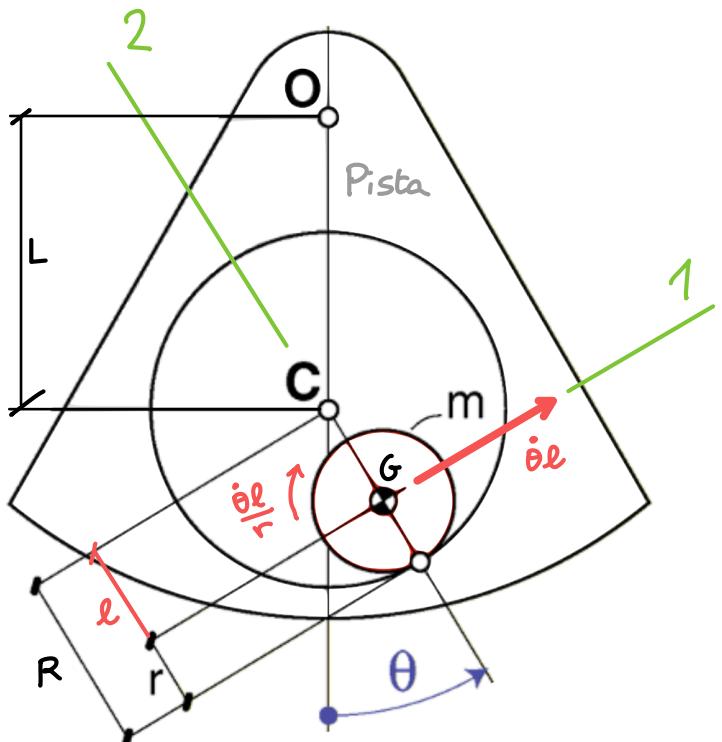
$$(\cancel{\bullet} Tr) = \frac{mr^2}{2} \bar{\alpha}_T^{\text{corró}} \quad (\text{II})$$

Subst. (I) a (II) per eliminar T

$$(\cancel{\bullet} m a_1) = \frac{mr^2}{2} \bar{\alpha}_T^{\text{corró}} \quad (\text{III})$$

Els necessitem en funció de $\theta, \dot{\theta}, \ddot{\theta}, \Omega$

Càcul de a_1 i $\bar{\alpha}_T^{\text{corró}}$ en funció de $\theta, \dot{\theta}, \ddot{\theta}$



$$\bar{v}_{\text{pista}}(G) = (\rightarrow \dot{\theta}l)$$

$$\begin{aligned}\bar{\alpha}_T^{\text{corró}} &= \bar{\alpha}_{\text{pista}}^{\text{corró}} + \bar{\alpha}_T^{\text{pista}} = \\ &= (\otimes \frac{\dot{\theta}l}{r}) + (\odot \Omega) = \\ &= \left[\otimes \left(\frac{\dot{\theta}l}{r} - \Omega \right) \right]\end{aligned}$$

$$\boxed{\bar{\alpha}_T^{\text{corró}} = \left(\otimes \frac{\dot{\theta}l}{r} \right)} \quad (IV)$$

Comp. accel. $|_{AB=T}$
 $|_{\text{Rel}=\text{Pista}}$

$$\bar{a}_T(G) = \bar{a}_{REL}(G) + \bar{a}_{ar}(G) + \bar{a}_{cor}(G) = \left\{ \begin{array}{l} \ddot{\theta}l + \Omega^2 L \sin \theta \\ \vdots \\ B \end{array} \right.$$

Només els vecls grocs tenen comp. en dir 1

$$\bar{a}_{REL}(G) = (\rightarrow \ddot{\theta}l) + (\downarrow \dot{\theta}^2 l) \quad \bar{\Omega} = \bar{\Omega}_T^{\text{pista}} = \odot \Omega$$

$$\begin{aligned}\bar{a}_{ar}(G) &= \bar{a}_T(C) + \cancel{\bar{\alpha}_T^{\text{pista}}} \times \overline{CG} + \bar{\Omega} \times (\bar{\Omega} \times \overline{CG}) = \\ &= (\uparrow \Omega^2 L) + (\odot \Omega) \times \underbrace{[(\odot \Omega) \times (\downarrow l)]}_{(\downarrow \Omega^2 l)} = \\ &= (\uparrow \Omega^2 L) + (\uparrow \Omega^2 l)\end{aligned}$$

$$\bar{a}_{cor}(G) = 2 \bar{\Omega}_T^{\text{pista}} \times \bar{v}_{\text{pista}}(G) =$$

$$= 2 \bar{\Omega}_T^{\text{pista}} \times \bar{v}_{\text{pista}}(G) = 2 (\odot \Omega) \times (\rightarrow \dot{\theta}l) = (\nwarrow 2 \Omega \dot{\theta}l)$$

Subst. (IV) a (III)

$$\textcircled{1} \quad \alpha_1 = \frac{r}{2} \left(\otimes \frac{\ddot{\theta}l}{r} \right)$$

α_T corró

$$2\alpha_1 + \ddot{\theta}l = 0 \quad (\text{VI})$$

Subst. (V) a (VI)

$$2 \underbrace{(\ddot{\theta}l + \Omega^2 L \sin \theta)}_{\alpha_1} + \ddot{\theta}l = 0$$

$$3l\ddot{\theta} + 2\Omega^2 L \sin \theta = 0$$

(VII)

← Eq. mov. per a θ
($l = R - r$)

(b) Demostren que $\theta = 0$ és d'equilibri

Subst. $\theta = \theta_{eq}$, $\dot{\theta} = 0$, i $\ddot{\theta} = 0$ a (VII) surt

$$2\Omega^2 L \sin \theta_{eq} = 0 \Leftrightarrow \theta_{eq} = n\pi \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

(c) Per a quins valors Ω $\theta_{eq} = 0$ és estable?

Subst. $\theta = \overset{\circ}{\theta_{eq}} + \varepsilon$, $\dot{\theta} = \dot{\varepsilon}$, $\ddot{\theta} = \ddot{\varepsilon}$ a (VII) :

$$3l\ddot{\varepsilon} + 2\Omega^2 L \underbrace{\sin \varepsilon}_{\varepsilon} \quad \leftarrow \text{EDO de l'error}$$

Linearitzem:

$$3l\ddot{\varepsilon} + 2\Omega^2 L \varepsilon = 0$$

$$\ddot{\varepsilon} = - \frac{2\Omega^2 L}{3l} \cdot \varepsilon$$

$\Rightarrow K$

Analitzem K :

$$K > 0 \quad \forall \Omega \Rightarrow \theta_{eq} = 0 \text{ és ESTABLE } \forall \Omega$$

(4) Freqüència de les petites oscil·lacions al volt. de $\theta = 0$

$$\omega = \sqrt{K} = \sqrt{\frac{2\Omega^2 L}{3\ell}} = \Omega \sqrt{\frac{2L}{3(R-r)}}$$

$\ell = R - r$