

9P

Problemes de dinàmica de partícula sobre:

Oscil·lacions i punts d'equilibri

Integració eqs. mov. senzilles

Oscil·lacions 1GL

Punts d'equilibri

Linealització

Farem 3 ex. representatius de com es fa l'estudi d'oscil·lacions amb punts equilibri. Mireu d'entendre'ls en profunditat

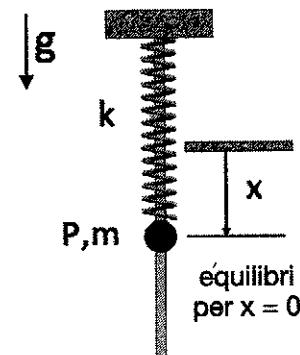
9P

La partícula P de massa m penja d'una molla lineal de constant k que té un extrem lligat a una guia llisa vertical fixa a terra (T). La guia travessa la partícula impedint el seu moviment lateral. Per a $x = 0$ la partícula es troba en equilibri. Determina:

- La força de la molla en funció de x.
- L'equació del moviment per la coordenada x.
- La força de la guia sobre P.
- L'evolució de x en funció del temps.

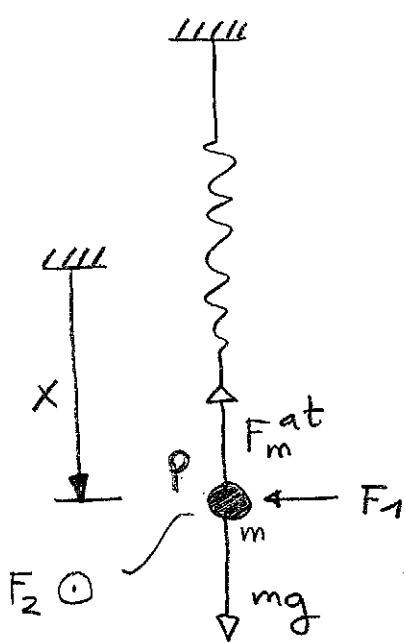
És $x = 0$ una posició d'equilibri estable?

Quina és la freqüència de les oscil·lacions al voltant d'aquesta posició?



ESBORRO TOT i seguim

$\bar{F}_{\text{Guia} \rightarrow P}$ i, Eq. mou. coord. x



2^a LN en dirs. horitz:

$$\left. \begin{array}{l} (\leftarrow F_1) = 0 \\ (\odot F_2) = 0 \end{array} \right\} \xrightarrow{\text{d'enllaç}} \bar{F}_{\text{Guia} \rightarrow P} = 0$$

2^a LN] vert

$$(\downarrow mg) + [\uparrow (mg + kx)] = m(\downarrow \ddot{x})$$

F_m^{at}

Oh!
sense
f. enllaç!

$$\cancel{mg - mg - kx = m\ddot{x}}$$

$$m\ddot{x} + kx = 0$$

$$\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0$$

$$\ddot{x} = -\frac{k}{m}x$$

3 maneres
habituals

LINEAL
coefs ct

Treballarem
+ amb aquesta

K

Ara em miro x
com $x(t)$

Evolució $x(t)$?

Cal trobar $x(t)$ que satisfaia:

$$\begin{aligned}\ddot{x}(t) &= -R \cdot x(t) \quad (\text{I}) \\ x(0) &= x_0 \quad (\text{II}) \\ \dot{x}(0) &= \dot{x}_0 \quad (\text{III})\end{aligned}$$

Donats

PVI

Coneixem alguna $x(t)$ que compleixi (I)? Si!

$$x(t) = D \sin(\underbrace{\omega t + \varphi}_{\text{parts}})$$

Pinto D, ω, φ
en groc

$$\dot{x}(t) = \omega D \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\ddot{x}(t) = -\omega^2 D \sin(\omega t + \varphi)$$

$x(t)$ satisfa (I)? Si, sempre i quan $\omega^2 = R/m$

$$\omega^2 = R = \frac{k}{m}$$

↓

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$x(t)$ també satisfa (II) i (III) si:

$$D = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{\dot{x}_0}{\omega}\right)^2}$$

$$\varphi = \arctan\left(\frac{\omega x_0}{\dot{x}_0}\right)$$

Ex. exercici:
demonstrar-ho
imposant II i III
a $x(t)$

Conclusió:

A

La solució del PVI és

$$x(t) = D \sin(\omega t + \varphi)$$

/ /
amplitud fase

amb

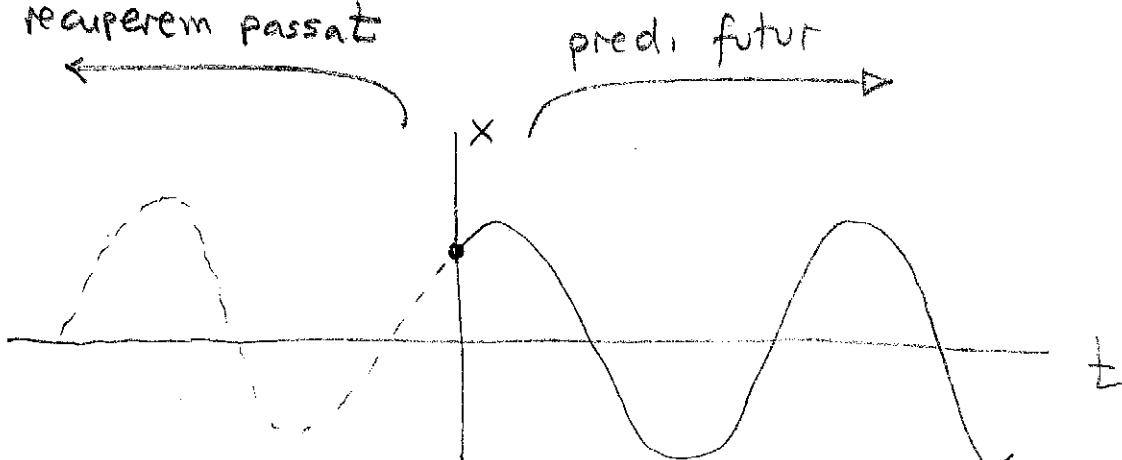
$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

i els valors D i φ anteriors

OBS: Preguntarem ω (no D i φ)

recuperem passat

pred. futur



Simulació entere

Simulació endavant

EST: Perturba i torna
a l'equilibri



INEST: Perturba i s'allunga



Millor
axi δ

A

Ergo $x(t)$ és

<ul style="list-style-type: none"> - sinusoidal - de freqüència $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$ - d'amplitud D - de fase φ 	<ul style="list-style-type: none"> { Par. intrínsec { Par. extrínsec (depenen del c. l.)
---	--

Preguntarem ω , no D i φ .

A

La pos. d'equilibri $x_{eq}=0$ surt a l'eq. mov.?

DEF: x és d'equilibri si quan hi deixem el sistema aturat ($\dot{x}=0$), s'hi queda ($\ddot{x}=0$)

$$\ddot{x} = -R \cdot x$$

$$\left| \begin{array}{l} x = x_{eq} \\ \dot{x} = 0 \\ \ddot{x} = 0 \end{array} \right.$$

SEMPRE FAREM
AQ. SUBSTINCIÓ
x TROBAR x_{eq}

$$0 = -R \cdot x_{eq}$$

Eq. que caracteritza les x_{eq}

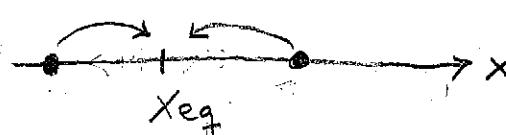
↓ resold

$$x_{eq} = 0$$

Si que hi surt!

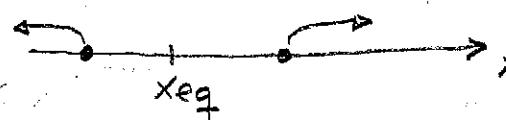
x_{eq} és estable o inestable? MOLLA = ELEM. RECUPERADOR

ESTABLE :



Perturba i torna

INESTABLE :



Perturba i s'allunga

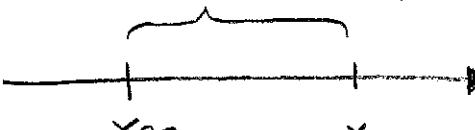
No ho posso → Per saber si $x_{eq} < \begin{matrix} \text{EST} \\ \text{INEST} \end{matrix}$

→ Analitzem EDO de l'error E

Molla = Element recuperador \Rightarrow ESTABLE. Matemàticament com es veu?

Estudiarem l'EDO de l'error E

Definim l'error E així:

$E = x - x_{eq}$	Si	x_{eq} és
	$E \neq 0$	ESTABLE
	E s'allunga de zero	INEST

EDO de E?

$$\ddot{x} = -Kx$$

$$\begin{aligned} x &= x_{eq} + \varepsilon \\ \dot{x} &= \dot{\varepsilon} \\ \ddot{x} &= \ddot{\varepsilon} \end{aligned}$$

Eq. mov. sist.
(determina $x(t)$)

→
No sempre
sorten
"iguals"

L'anàlitzem

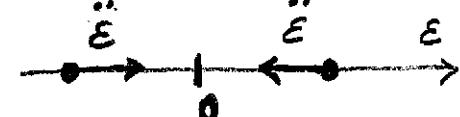
$$\ddot{\varepsilon} = -K\varepsilon$$

EDO de ε
(determina $\varepsilon(t)$)

En aq. exercici, $K = \frac{k}{m} > 0$:

$$\ddot{\varepsilon} = -\overbrace{K\varepsilon}^{<0} \Rightarrow \begin{cases} \varepsilon > 0 \Rightarrow \ddot{\varepsilon} < 0 \Rightarrow \\ (\ddot{\varepsilon} < 0) \Rightarrow \varepsilon \rightarrow 0 \end{cases}$$

Eq. ESTABLE



I si hagués estat $K < 0$?

$$\ddot{\varepsilon} = -\overbrace{K\varepsilon}^{>0} \Rightarrow \begin{cases} \varepsilon > 0 \Rightarrow \ddot{\varepsilon} > 0 \Rightarrow \\ (\ddot{\varepsilon} > 0) \Rightarrow \varepsilon \text{ s'allunga de zero} \end{cases}$$

Eq. INESTABLE



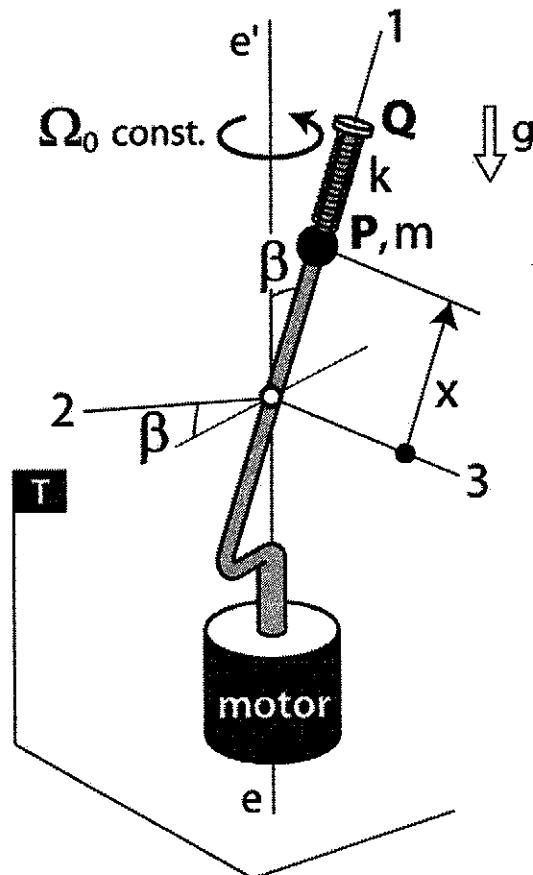
9P

Versió simplificada del prob. 1.7 de RBD, pàg 66

Partícula sobre guia inclinada amb molla

Una partícula P de massa m llisca al llarg d'una guia recta inclinada i llisa que gira amb velocitat angular constant Ω_0 al voltant de l'eix vertical e-e' relatiu a terra (T). La partícula està unida a una molla que té el seu extrem superior unit al punt Q de la guia. La coordenada x descriu la posició de la partícula relativa a la guia. Quan $\Omega_0 = 0$, la posició $x = 0$ correspon a una posició d'equilibri. Determina:

- Quants graus de llibertat té el sistema?
- L'equació del moviment per a la coordenada x. A quin tipus de moviment correspon?
- La naturalesa de $x = 0$ (equilibri estable o inestable).
- Les components de la força d'enllaç sobre P.



(a) GL sistema?

$$2 \text{ GL} \begin{cases} \dot{\psi} = \omega_0 \text{ (actuat, i forçat a valdre } \omega_0) \\ \dot{x} \text{ (lliure)} \end{cases}$$

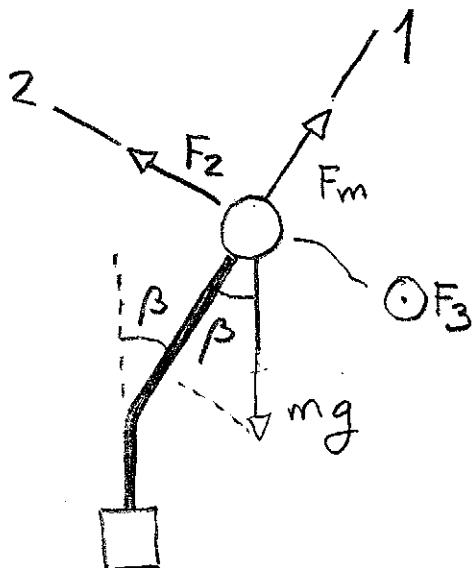
(b) Eq. mov. coord. x? (per ψ seria $\ddot{\psi} = 0$)

Apliquem 2^aLN:

$$\sum \bar{F}_{\rightarrow P} = m_p \bar{a}_P(P)$$

De paraula

Forces sobre P



No N_2, N_3
(enllaç bilat)

$$\Rightarrow \bar{F}_{\text{enllaç guia} \rightarrow P} = (\cancel{F_2}) + (\circledcirc F_3)$$

No n'hi ha en dir. 1 pq
mov. és permès en aq. dir.

► pes + mg

► força molla $\uparrow F_m$

$$\left\{ \sum \bar{F}_{\rightarrow P} \right\}_{B=(1,2,3)} = \left\{ \begin{array}{l} F_m - mg \cos \beta \\ F_2 - mg \sin \beta \\ F_3 \end{array} \right\}$$

En dir. 1 $\not\propto$ f. enllaç



2^aLN]₁, dóna 1^{er} eq. mov.

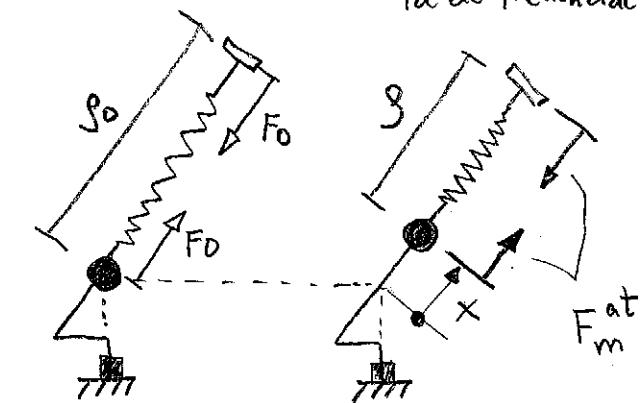
Full ruta
al cap!

Formulació F_m

F_0 no dada!

Quan $\Omega_0 = 0$, $x = 0 = x_{eq}$ (és d'equilibri)

 Inicial



General

la de l'enunciat

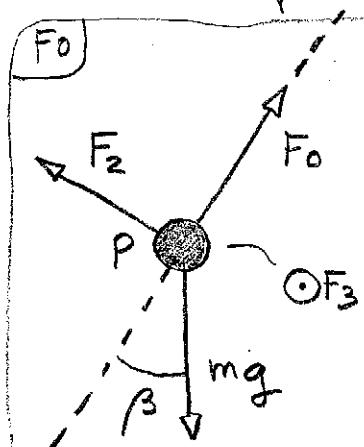
F_0 és atractiva
(si fallo molla P cau)



Crit. atracció

$$F_m^{at} = \underbrace{F_0 + K \Delta g}_{\rightarrow -x}$$

← -x (s'ha escurgat)



Problema d'estàtica

$$\sum \vec{F}_{\text{en } P} \Big|_{\text{dir Guia}} = \vec{0}$$

$$(\rightarrow F_0) + (\leftarrow mg \cos \beta) = 0$$

$$F_0 = mg \cos \beta$$

Ergo:

$$F_m^{at} = mg \cos \beta - Kx$$

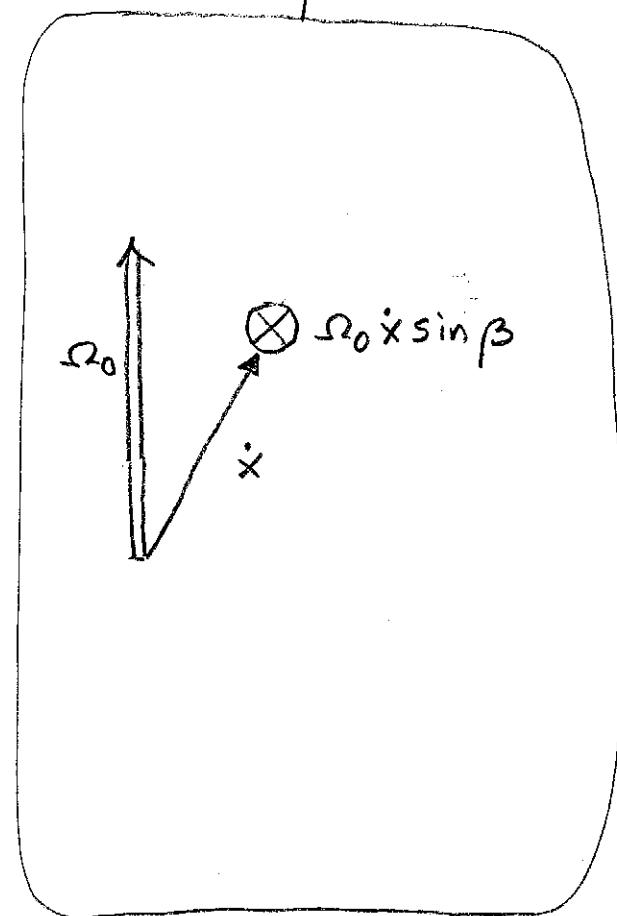
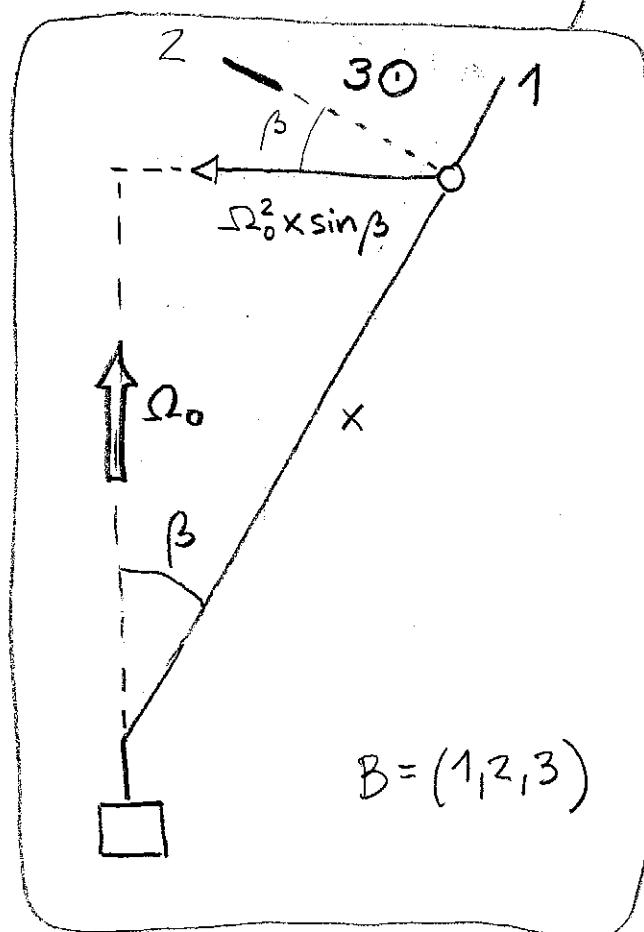
LA DIBUIXO!

$$\bar{a}_T(P) \text{ via comp. mov} \quad \left\{ \begin{array}{l} AB = T \\ REL = \text{Guia} \end{array} \right.$$

Només em cal la comp. en dir. guia

salto
baix directe

$$\bar{a}_T(P) = \underbrace{\bar{a}_{\text{Guia}}(P)}_{(\ddot{x})} + \underbrace{\bar{a}_{ar}(P)}_{(\leftarrow \Omega_0^2 x \sin \beta)} + \underbrace{2 \bar{\omega}_T^{\text{Guia}} \times \bar{v}_{\text{Guia}}(P)}_{(\otimes 2 \Omega_0 \dot{x} \sin \beta)} = \dots$$



$$\dots = \left\{ \begin{array}{l} (\ddot{x} - \Omega_0^2 x \sin^2 \beta) \\ \Omega_0^2 x \sin \beta \cos \beta \\ - 2 \Omega_0 \dot{x} \sin \beta \end{array} \right\}_B \quad \begin{array}{l} a_1 \\ \text{No ho poso} \\ B = (1, 2, 3) \end{array}$$

2º LN] [!!]
[guida = dir. 1 :

$$\sum \bar{F}_{\rightarrow P}]_1 = m \bar{a}_{T(P)]_1}$$

$$F_m - mg \cos \beta = m a_1$$

||

$$\cancel{mg \cos \beta - Kx} - mg \cos \beta = m (\ddot{x} - \omega_0^2 \times \sin^2 \beta)$$

$$m \ddot{x} + \underbrace{(K - m \omega_0^2 \sin^2 \beta)}_{K' = \text{ctant}} x = 0$$

$$K' = \text{ctant}$$

↓
Te' la forma

$$m \ddot{x} + K' x = 0$$



$$\boxed{\ddot{x} = - \left(\frac{K'}{m} \right) x}$$

$$K$$

Mateixa forma ex. ant

↓
l'evol. $x(t)$
serà

$$x(t) = D \sin(\omega t + \varphi)$$

$$\omega = \sqrt{\frac{K'}{m}}$$

Comprovacions

► Si $\beta = 0$ ha de sortir eq. mov. ex. ant. I surt!

$$\boxed{\beta = 0 \Rightarrow K' = K \Rightarrow \text{mateixa eq. mov. ex. ant.}}$$

► Enunciat diu que $x=0$ és pos equilibri. Ho és?

$$\boxed{x_{eq} = 0 \text{ surt a l'EDO!} \quad (\text{Eq. mov. mateixa})}$$

(forma ex. ant.)

Expliar que dóna un criteri de disseny
per al valor de K .

Si volem P en equil. dins un
rang $\Delta \omega$'s ...

... quin valor de K he de triar?

(c) $x_{eq} = 0$ és estable?

Dóna criteri de disseny per K

De l'ex. ant. sabem que

$$x_{eq} = 0 \text{ ESTABLE} \quad \text{sii} \quad R = \frac{k'}{m} > 0$$

Ergo x_{eq} serà estable sii

$$\frac{k'}{m} > 0 \Leftrightarrow \frac{k - m\Omega_0^2 \sin^2 \beta}{m} > 0$$

$$\Leftrightarrow k > m\Omega_0^2 \sin^2 \beta$$

$$\Leftrightarrow \Omega_0 < \sqrt{\frac{k}{m \sin^2 \beta}}$$

$\Omega_{\text{crítica}}$

Conclusió:

$x_{eq} = 0$ ESTABLE si $\Omega_0 < \Omega_{\text{crítica}}$

Altament serà INESTABLE

A major Ω_0
cal major K
per estabilitat

Sitable
(no cal)

(d) Fenòm
guia → P

Com a deunes?

9P

El pèndol simple de la figura té la massa m concentrada a P.

↓ g



Barra
massa ≈ 0

θ

L

P, m

Trobeu-ne:

1. L'equació del moviment per a la coordenada θ .
2. Les configuracions d'equilibri, determinant si són estables o inestables.

(1) Eq. mov. coord. θ

→ Forces sobre P

→ Acceleració de P

En dir. 1 → f. euillag



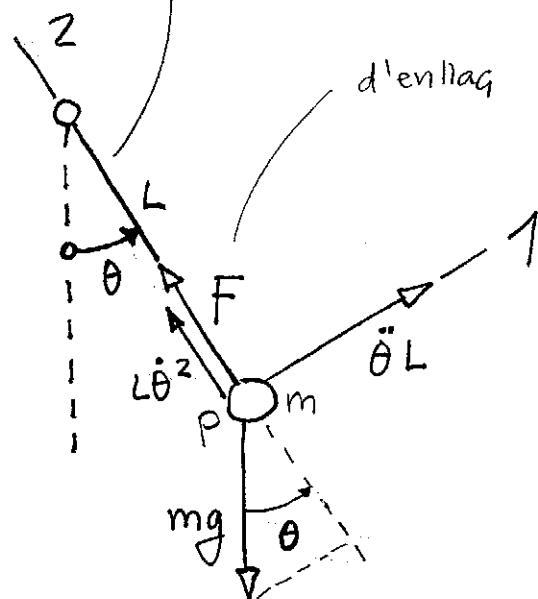
$\Sigma F_{\rightarrow P} \Big|_1 = m \ddot{a}_T(P) \Big|_1$ dóna l'eq. mov.

$$\sum F_{\rightarrow P} \Big|_1 = m \ddot{a}_T(P) \Big|_1$$

$$(\cancel{mg \sin \theta}) = m (\cancel{\rightarrow \ddot{\theta} L})$$

$$\ddot{\theta} = - \frac{g}{L} \sin \theta \quad (I)$$

barra de massa neglorable (sols fa força en dir longitudinal sobre P)



EDO no lineal !

$\dot{\theta}(t)$ no és proporc. a $\theta(t)$!

(2) Configs equilibri

θ és d'equilibri si quan hi deixo el sist.

aturat ($\dot{\theta} = 0$), s'hi queda ($\ddot{\theta} = 0$).



Per trobar θ_{eq} → substituim a (I)

$$\begin{cases} \theta = \theta_{eq} \\ \dot{\theta} = 0 \\ \ddot{\theta} = 0 \end{cases}$$

$$0 = - \frac{g}{L} \sin \theta_{eq}$$

$$\Rightarrow \sin \theta_{eq} = 0 \Rightarrow$$

$$\theta_{eq} = n\pi, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Cond. algebraica que caracteritza θ_{eq}

Configs. d'equilibri

Són estables?

Intuitivament $\theta_{eq} = \begin{cases} 0 & \text{ESTABLE} \rightarrow \\ \pi & \text{INESTABLE} \rightarrow \end{cases}$

De paraula

11644

0
π

11644
πππ

Com ho demostram? Analitzant EDO error!

Ara eq. mov. no lineal \Rightarrow EDO error ε no lineal! \Rightarrow

Analitzarem les petites oscil·lacions arod θ_{eq}

En 3 passos:

1 Obtenim EDO de l'error ε

$$\ddot{\theta} = -\frac{g}{L} \sin \theta$$

$$\left| \begin{array}{l} \theta = \theta_{eq} + \epsilon \\ \dot{\theta} = \dot{\epsilon} \\ \ddot{\theta} = \ddot{\epsilon} \end{array} \right.$$

$|\epsilon| \ll 1$
molt petit
(oscil·lacions petites)

$$\ddot{\epsilon} = -\frac{g}{L} \sin(\theta_{eq} + \epsilon)$$

$$\ddot{\epsilon} = -\frac{g}{L} \left[\cancel{\sin \theta_{eq}}^0 \cos \epsilon + \cos \theta_{eq} \sin \epsilon \right]$$

$$\boxed{\ddot{\epsilon} = -\frac{g \cos \theta_{eq}}{L} \sin \epsilon}$$

No lineal!

($\ddot{\epsilon}$ no proporc. a ϵ)

2 La linearització

$|\varepsilon| \ll 1$. (molt petit) $\Rightarrow \varepsilon^2 \approx 0, \varepsilon^3 \approx 0, \dots$

Aproximem les funcions no lineals que quedin pel seu desenv. Taylor fins 1er ordre (termes lineals)

$$\ddot{\varepsilon} = - \frac{g \cos \theta_{eq}}{L} \cdot \sin \varepsilon$$

$$\sin \varepsilon \approx \varepsilon - \frac{\varepsilon^3}{3!} + \frac{\varepsilon^5}{5!} + \dots$$

$$\boxed{\ddot{\varepsilon} = -K\varepsilon} \quad \text{EDO LINEAL}$$

3 Mirem si $K > 0$ (equil. estable) o < 0 (inest.)

Per $\theta_{eq} = 0$, $K = \frac{g}{L} > 0 \Rightarrow$ Eq. ESTABLE

Per $\theta_{eq} = \pi$, $K = -\frac{g}{L} < 0 \Rightarrow$ Eq. INEST.

VEURE ALTRES LINEALITZACIONS

A WIKIMEC D.F.
(o meves notes)

L'EDO de l'error linearitzada normalment serà

$$\ddot{\varepsilon} = -K\varepsilon$$

però tb podria ser ^(*)

$$\ddot{\varepsilon} = -K\varepsilon - C\varepsilon \quad (C = \text{ctant} > 0)$$

Es demostra que C no afecta l'estabilitat i seguirà essent ^(**)

$$K > 0 \Rightarrow \text{EST}$$

$$K < 0 \Rightarrow \text{INEST}$$

(*) Amb freq viscós tipicament

(**)

Si $K > 0$ a

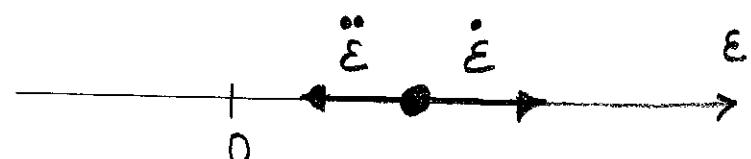
$$\ddot{\varepsilon} = -K\varepsilon - C\dot{\varepsilon}$$

i $\dot{\varepsilon} > 0$, tenim

$\ddot{\varepsilon} < 0$, ergo

tornem a $\varepsilon = 0$

a la llarga,



(Argument intuitiu)