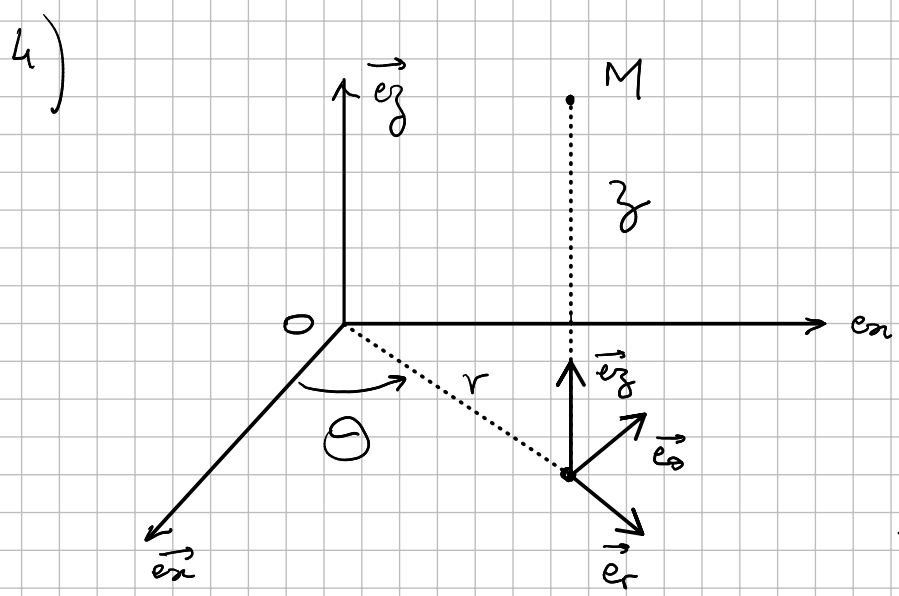


# Questionnaire de révision de mécanique PCSI

- 1) Repère  $(O; \underbrace{\vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z}_{\text{BOND}})$ . Sert à repérer des posi<sup>o</sup>.  
 origine
- Sert aussi à décomposer d'autres vecteurs (forces, vitesses...)
- 2) Référentiel : repère de référence. Repère depuis lequel on observe / calcule le mouvement.  
 Exemple de repère qui n'est pas un référentiel : repère polaire pour étudier pendule simple.
- 3) Hélioc : centre Soleil  
 Copernic : centre gravité syst. solaire } BOND  
 vers étoiles }  
 Géoc<sup>ic</sup> : centre Terre } fixes
- Ref. terrestre : origine et BOND fixe /<sup>r</sup> sol.



5) Coordonnées :  
 $(r, \theta, z)$   
Composantes de  $\vec{OM}$  :

$$\vec{OM} = \underbrace{r}_{\vec{e}_r} + \underbrace{z}_{\vec{e}_z}$$

NB :  $\theta$  est "caché" dans  $\vec{e}_r$ .

$$6) \vec{OM} = x \vec{e}_x + y \vec{e}_y + z \vec{e}_z$$

$$\vec{v} = \frac{d\vec{OM}}{dt} = \dot{x} \vec{e}_x + \dot{y} \vec{e}_y + \dot{z} \vec{e}_z$$

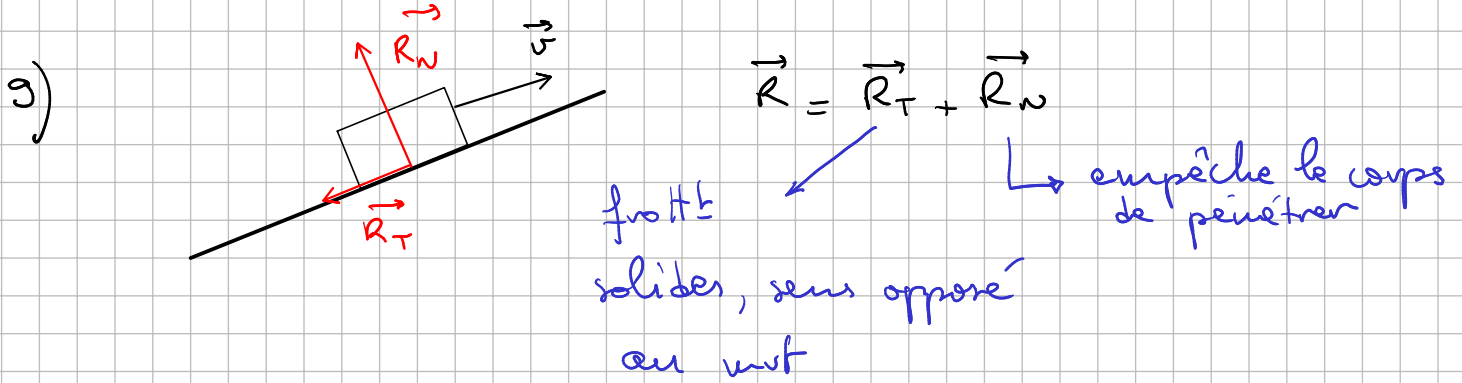
$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \ddot{x} \vec{e}_x + \ddot{y} \vec{e}_y + \ddot{z} \vec{e}_z$$

$$7) \vec{OM} = r \vec{e}_r + z \vec{e}_z \quad \vec{v} = (\dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\theta} \vec{e}_\theta) + \dot{z} \vec{e}_z$$

$$\vec{a} = (\ddot{r} \vec{e}_r + \dot{r} \dot{\theta} \vec{e}_\theta) + ([\dot{r} \dot{\theta} \vec{e}_\theta + r \ddot{\theta} \vec{e}_\theta] - r \dot{\theta}^2 \vec{e}_r) + \ddot{z} \vec{e}_z$$

$$= (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2) \vec{e}_r + (r \ddot{\theta} + 2 \dot{r} \dot{\theta}) \vec{e}_\theta + \ddot{z} \vec{e}_z.$$

$$8) \vec{OM} = R \vec{e}_r \quad \vec{v} = R \dot{\theta} \vec{e}_\theta \quad \vec{a} = R \ddot{\theta} \vec{e}_\theta - R \dot{\theta}^2 \vec{e}_r$$



En mouvement :  $\|\vec{R}_T\| = f \|\vec{R}_N\|$  | Immobile :  
avec  $f$  coeff. d'pd matériaux et état de surface. |  $\|\vec{R}_T\| < f \|\vec{R}_N\|$   
Décollage  $\Leftrightarrow \|\vec{R}_N\| = 0$ .

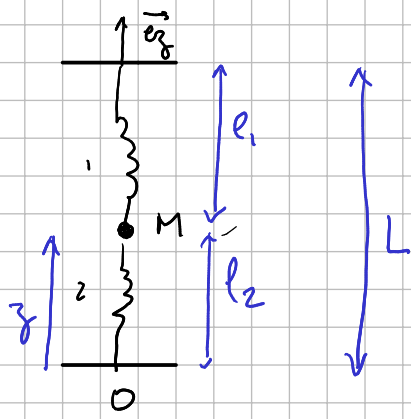
10) 1<sup>re</sup> ppe :  $\exists$  des réf. de tout corps isolé est en TRU.  
Ce sont les réf. galiléennes.

2<sup>e</sup> ppe : Pour pt matériel de masse  $m$  :  $m \vec{a} = \sum \vec{F}$   
dans réf. galiléenne

3<sup>e</sup> ppe :

$\vec{F}_{A \rightarrow B} = - \vec{F}_{B \rightarrow A}$   
portées par droite (AB)

11)



$$\vec{F}_1 = k(l_1 - b)\vec{e}_z$$

$$\vec{F}_2 = -k(l_2 - b)\vec{e}_z$$

$$\begin{cases} l_1 = L - z & \vec{F}_1 = k(L - z - b)\vec{e}_z \\ l_2 = z & \vec{F}_2 = -k(z - b)\vec{e}_z \end{cases}$$

12) TEC (en joules) :

$$\Delta E_c = W$$

$$E_c(t_2) - E_c(t_1) \quad \int_{t_1}^{t_2} P dt \quad \text{avec } P = \vec{F} \cdot \vec{v}$$

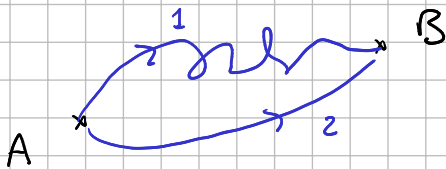
et  $E_c = \frac{1}{2}mv^2$

A utiliser quand on veut  $\|\vec{v}\|$ , plus facile que le PFD.

$$13) W = \int_{t_1}^{t_2} P(t) dt$$

Energie reçue par le corps pendant  $\Delta t$  et apportée par la force.

14)



$W_{A \rightarrow B}$  indpt du sent suivit par le corps  
forces conservatives.

$$15) \vec{F} = -\vec{\text{grad}}(E_p)$$

$$16) \vec{e}_z \uparrow \quad E_{pp} = mgy$$

$$E_{premiere} = \frac{1}{2}k(l-b)^2$$

$$\vec{e}_z \downarrow \quad E_{pp} = \ominus mgy$$

$$17) \text{TEM (joules)} : \Delta E_m = W_{nc}$$

$E_m(t_2) - E_m(t_1)$

$$\text{TEM (Watts)} : \frac{dE_m}{dt} = P_{nc}$$

Qd au moins une force conservative  $\rightarrow$  TEM

NE PAS calculer le travail d'une force conservative

18) Mvt conservatif : toutes les forces qui travaillent sont conservatives. TEM :  $E_m = C^e$  dans tous

19) Posit° d'EQ : Qd on y pose un pt M immobile, il y demeure immobile. Nécessite  $\Sigma \vec{F} = \vec{0}$  en ce pt

EQ stable : Qd une **perturbat°** écarte le pt mat. M de la posit° d'EQ, les forces qui apparaissent **tendent à ramener** le point M vers la posit° d'EQ.

20) NB rappel : Fondamental<sup>t</sup>,  $E_p$  est une f° de la posit°.  
En  $\mathcal{C}^2$ , on parle de **champ**.

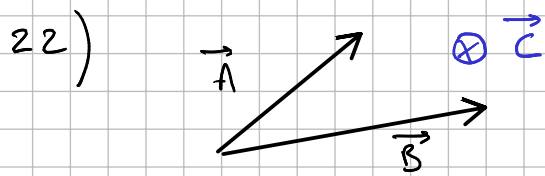
EQ  $\Leftrightarrow$  la f°  $E_p(x)$  est extrémale :  $\frac{dE_p}{dx}(x=x_0) = 0$   
en  $x=x_0$

si minimale  $\left(\frac{d^2E_p}{dx^2}(x=x_0) > 0\right)$   
alors EQ **stable**

si maximale  $\left(\frac{d^2E_p}{dx^2}(x=x_0) < 0\right)$ , alors  
EQ **instable**

21) petites oscill° autour d'une posit° d'EQ sont **sinusoïdales**.  
On parle **d'oscillateur harmonique**.

Dans  $\#$  ce qui suit, M un pt matériel masse m  
et  $\vec{F}$  est force totale qui lui est appliquée



règle des 3 doigts de la main droite  
 → pouce sur  $\vec{A}$   
 → index sur  $\vec{B}$  } le majeur placé  $\perp$  à la paume donne  $\vec{C}$

23)  $\vec{M}_O(\vec{F}) \stackrel{\text{def}}{=} \vec{OM} \wedge \vec{F}$

\* Direct de  $\vec{M}_O$  donne l'axe autour duquel  $\vec{F}$  tend à faire tourner le pt M.

\* Norme de  $\vec{M}_O$  donne l'intensité de cette tendance à la rotat°.

\* Sens de  $\vec{M}_O$  donne le sens de cette tendance à la rotat°, via la règle de la main droite

↓  
 Pouce dans dir° et sens de  $\vec{M}_O$ , les autres doigts courbés donne le sens de rotat°.

24)  $\vec{L}_O \stackrel{\text{def}}{=} \vec{OM} \wedge \vec{mv}$  c'est la qté de movt  $\vec{p}$ .

\* Direct de  $\vec{L}_O$  donne l'axe passant par O autour duquel le pt M est entraîné de tourner

\* Norme de  $\vec{L}_O$  donne la quantité de mouvement de rotat° du pt mat. M autour de cet axe

} cela donne aussi le plan contenant O et dans lequel M est en movt (plan  $\perp \vec{L}_O$ )

\* Sens de  $\vec{L}_O$  donne le sens de la rotat° (règle main droite)

25)



• Avec le bras de levier, on calcule facilement la norme  $\|\vec{M}_O(\vec{F})\| = \|\vec{F}\| \times d_{\text{force}}$

• On trouve ensuite  $\vec{M}_O(\vec{F})$  avec règle main droite.

26) Idem ci-dessus, en remplaçant " $\vec{F}$ " par " $\vec{p}$ " la qte de mov.

27) TMC /<sup>r</sup> pt A fixe, appliqué à pt mat. M dans R galiléen.

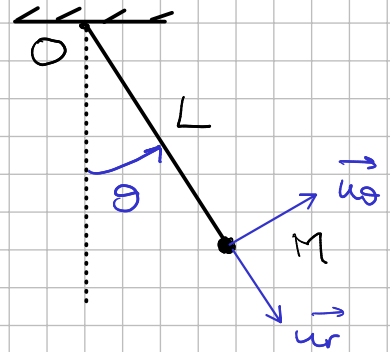
$$\frac{d\vec{L}_A}{dt} = \vec{M}_A(\vec{F})$$

$$\vec{q}_1 = L\vec{u}_r \quad \vec{v} = L\dot{\theta}\vec{u}_\theta$$

$$\vec{L}_O =$$

$$\vec{\Pi}_O(\vec{F}) =$$

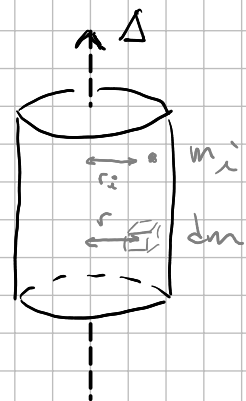
$$\vec{\Pi}_O(\vec{P}) =$$



28) Moment d'inertie  $J_\Delta \equiv$  inertie à la mise en rotation  
 Jense, pour solide, le rôle que joue pour pt. mat.

$$J_\Delta \stackrel{\text{def}}{=} \iiint_V r^2 dm$$

$$\left( J_\Delta \stackrel{\text{def}}{=} \sum_i m_i r_i^2 \right) \text{ en discret:}$$



\* TMC / r axe orienté  $\Delta$   
appliqué en solide dans R gal.

$$\int_{\Delta} \frac{dw}{dr} = P_{ext}$$

\* TEC (in condito)

$$\frac{dE_c}{dr} = P_{ext}$$

NB: Pas de  $P_{int}$  pour solide.

$$E_c = \frac{1}{2} J_{\Delta} \omega^2$$

$$P_{ext} \omega$$

\* si syst. déformable :  $\frac{dE_c}{dr} = P_{ext} + \frac{P_{int}}{r}$

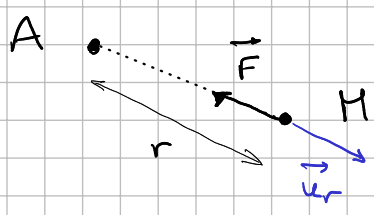
29) force centrale conservative

↳ dérive d'une  $E_{pot}$ .

#E, droite support perpendiculaire par un pt A, fixe dans R gal.

$$\vec{F} = - \text{grad } E_{pot}$$

donne  $\vec{F} = - \frac{dE_{pot}}{dr} \vec{u}_r$



NB: A est en gal choisi comme origine et donc nommé O.

30)  $E_m$  et  $\vec{L}_A$  sont conservés (dans le tps).

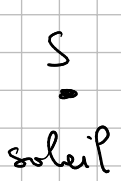
dém°: TEM  
TMC en A

↳ loi des aires

↳ mouvement est contenu dans le plan contenant A et  $\perp \vec{L}_A$ .

31) lois Kepler :

① orbites planétaires : ellipses, soleil occupe un des foyers



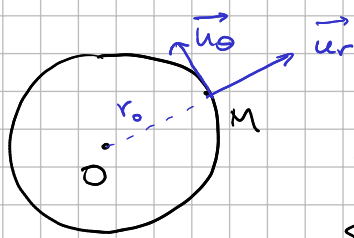
• P planète

② loi aires : durant des durées dt égales, les aires balayées par le rayon-vecteur  $\vec{SP}$  sont égales.

③  $\frac{T^2}{a^3} = "C^{ke}"$  : la même objet en orbite dpt un pt de masse de l'astre attracteur.

$$\frac{4\pi^2}{GM_s}$$

32)



Ref. galiléen géocentrique. PFD :

$$m \vec{a} = \vec{F} \quad \text{avec} \quad \vec{F} = -G \frac{m M_T}{r_0^2} \vec{u}_r$$

satellite de masse  $m$   
Terre  $M_T$

$$\begin{cases} \vec{r} = r_0 \vec{u}_r \\ \dot{\vec{r}} = r_0 \dot{\theta} \vec{u}_\theta \\ \vec{a} = r_0 \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - r_0 \dot{\theta}^2 \vec{u}_r \end{cases}$$

$$\text{d'où} \quad r_0 \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - r_0 \dot{\theta}^2 \vec{u}_r = -G \frac{M_T}{r_0^2} \vec{u}_r$$

$$\rightarrow (\vec{u}_\theta) : r_0 \ddot{\theta} = 0 \Rightarrow \boxed{\dot{\theta} = C^k} \quad \text{vit. angulaire est } C^k$$

$$(\vec{u}_r) : \underbrace{r_0^2 \dot{\theta}^2}_{\|\vec{v}\|^2} = G \frac{M_T}{r_0} \Rightarrow \boxed{v = \sqrt{\frac{G M_T}{r_0}}}$$

$$\rightarrow E_m = E_c + E_p \quad \text{avec} \quad E_p = -G \frac{m M_T}{r_0}$$

$$= \frac{1}{2} m \left( \frac{G M_T}{r_0} \right) - G \frac{m M_T}{r_0} \Rightarrow \boxed{E_m = -\frac{1}{2} \frac{G m M_T}{r_0}}$$

$$\rightarrow \text{On constate que} \quad \boxed{E_m = \frac{E_p}{2}}$$

$\rightarrow$  Cas circulaire,  $\|\vec{v}\|$  constante, donc période  $T$  :

$$T = \frac{\text{périimètre orbite}}{\text{vitesse}} = \frac{2\pi r_0}{\sqrt{\frac{G M_T}{r_0}}} \quad \left. \vphantom{\frac{2\pi r_0}{\sqrt{\frac{G M_T}{r_0}}}} \right\} \text{ au carré}$$

$$T^2 = \frac{4\pi^2 r_0^3}{G M_T}$$

$$\boxed{\frac{T^2}{r_0^3} = \frac{4\pi^2}{G M_T}}$$

La mesure de  $T$  et  $r_0$   
d'un satellite donne accès à masse de la Terre !



33) O.M.S :  $\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$  | Harmonique  
↳ terme > 0! | Sinoïdal

Sol<sup>o</sup> :  $x(t) = B \cos(\omega_0 t) + C \sin(\omega_0 t)$   
 ou  
 $x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$

34)  $\ddot{u} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{u} + \omega_0^2 u = 2^{nd}$  membre

Polynôme caractéristique :  $r^2 + \frac{\omega_0}{Q} r + \omega_0^2 = 0$

$\Delta = \left(\frac{\omega_0}{Q}\right)^2 - 4\omega_0^2 = 4\omega_0^2 \left(\frac{1}{4Q^2} - 1\right)$

3 régimes : •  $\Delta > 0$ , i.e.  $Q < \frac{1}{2}$  : aperiodique

$u(t) = A e^{r_1 t} + B e^{r_2 t}$  ( $r_1, r_2$  racines)

avec  $r_{1,2} = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm \omega_0 \sqrt{\frac{1}{4Q^2} - 1}$

•  $\Delta < 0$ , i.e.  $Q > \frac{1}{2}$  : pseudo-periodique

$r = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm j \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}$  → "ω" : pseudo-pulsat<sup>o</sup>

$u(t) = e^{\text{Re}\{r\}t} \left[ B \cos(\text{Im}\{r\}t) + C \sin(\text{Im}\{r\}t) \right]$

ou  $A \cos(\text{Im}\{r\}t + \varphi)$

•  $\Delta = 0$ , i.e.  $Q = \frac{1}{2}$ , régime critique. Approchable, mais jamais accessible.

$$35) \ddot{x} - \omega_0^2 x = 0$$

↳ terme < 0 : ce n'est PAS l'OH!<sup>e</sup>.

Trinôme caract<sup>é</sup> :  $r^2 - \omega_0^2 = 0$   $\left| r = \pm \omega_0 \right.$

$$x(t) = A e^{\omega_0 t} + B e^{-\omega_0 t}$$

On peut aussi utiliser  $\text{ch}(\omega_0 t)$  et  $\text{sh}(\omega_0 t)$

$$36) \ddot{x} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{x} + \omega_0^2 x = \frac{F}{m} \cos(\omega t)$$

\* En régime sinusoïdal forcé :  $x(t) = X \cos(\omega t + \varphi)$

\* Notat<sup>o</sup> cpx :  $\underline{x}(t) = X e^{j(\omega t + \varphi)}$   
 amplit. cpx  $\underline{X} = X e^{j\varphi}$

Ne pas oublier de transformer terme  $\frac{F}{m} \cos(\omega t)$  aussi

$$\frac{F}{m} e^{j\omega t}$$

d'où  $\underline{x} (j\omega)^2 + \frac{\omega_0}{Q} (j\omega) \underline{x} + \omega_0^2 \underline{x} = \frac{F}{m} e^{j\omega t}$

puis  $-\underline{X} \omega^2 + j \frac{\omega \omega_0}{Q} \underline{X} + \omega_0^2 \underline{X} = \frac{F}{m}$

$$\underline{X} = \frac{F/m}{\omega_0^2 - \omega^2 + j \frac{\omega \omega_0}{Q}} \quad (\text{c'est homogène})$$

Amplitude de X via  $X = |\underline{X}|$ , donc :

$$X = \frac{F/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \left(\frac{\omega \omega_0}{Q}\right)^2}}$$