

DN08 - correction

Exercice 1 - Distance de freinage

① distance d'arrêt:

- 6 traits (à gauche), 3 m

- 6 espaces, 3,5 m.

d'où $D = 39$ m.

② Système:

→ Système : Véhicule, m .

→ Référentiel terrestre supposé galiléen.

→ Bilan des forces:

- Poids, \vec{P}

- Réaction normale du support \vec{R}_N

- Réaction tangentielle \vec{R}_T ,

③ Forces et TEC:

Les forces \vec{P} et \vec{R}_N se compensent,

et seule la réaction tangentielle du support travaille. On a donc:

$$\|\vec{P}\| = mg = \|\vec{R}_N\|$$

$$\text{et } \Delta E_c = E_{cB} - E_{cA} = W_{A \rightarrow B}(\vec{R}_T)$$

avec A le point au début du freinage.

→ B , le point à la fin.

et \vec{R}_r étant une force résistante,
 on a: $-\frac{1}{2} m v_0^2 = -g \|\vec{R}_r\| \Delta - \int mg \cdot d$

$$\boxed{v_0 = \sqrt{2g\Delta} = 24,7 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}},$$

soit environ 80 km·h⁻¹, ce qui est au-dessus de la limitation de vitesse.

Exercice 2: Modélisation d'une plateforme.

1). Système: Masse m ,

- Référentiel terrestre supposé galiléen.
- Bilan des forces, les forces introduites dans l'énoncé: \vec{R}_N , \vec{F}_d , \vec{F}_h , \vec{P} , \vec{F}_{exc} .

On applique le PFD au système:

$$m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ R_N \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} F_d \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} F_h \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ P \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} F_{exc} \\ 0 \end{pmatrix},$$

\vec{F}_d , \vec{F}_h et \vec{F}_{exc} sont suivant le sens du mouvement, mais pas \vec{R}_N et \vec{P} . Et vu que le mouvement est 1D suivant (ox), $\ddot{y} = 0$, soit $\vec{P} + \vec{R}_N = \vec{0}$, \vec{P} et \vec{R}_N se compensent.

2) On pose $\vec{F}_d = \vec{0}$, $\vec{F}_{exc} = \vec{0}$, et suivant

$$Ox, \text{ et } a,$$

$$m \ddot{x} = -k x, \quad \boxed{\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0, \quad \omega_0 = \sqrt{k/m}}.$$

3) Les solutions sont, pour un oscillateur harmonique:

$$\begin{cases} x(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t) \\ x(0) = x_0 = A \\ \dot{x}(0) = \dot{x}_0 = B \omega_0, \end{cases}$$

$$\text{soit } \boxed{x(t) = x_0 \cos(\omega_0 t) + \frac{\dot{x}_0}{\omega_0} \sin(\omega_0 t)}$$

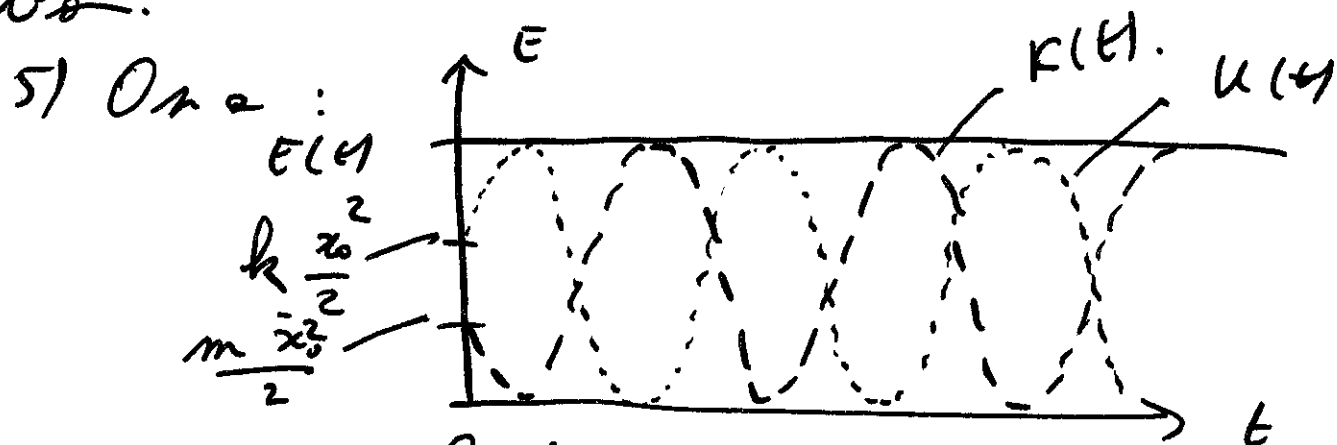
4) Il est possible de réécrire cette équation: $x(t) = C \cos(\omega_0 t + \varphi)$,
et $C = R_0$, est l'amplitude du signal,
soit: $x(t) = R_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)$.

La seule force travaillant ici est conservative, l'énergie mécanique se conserve, et lorsque U est minimale, K est maximale et inversement.

$$E(t) = K_{\max} + U_{\min} = K_{\min} + U_{\max}$$

$$\boxed{E(t) = k \frac{x_{\max}^2}{2} = k \frac{R_0^2}{2}}$$

C'est cohérent, il n'y a pas de dissipation.



6) On ajoute $\vec{F}_d = -\gamma \vec{v} = -\gamma \dot{x} \hat{u}_x$, et l'équation différentielle devient :

$$m \ddot{x} = -kx - \gamma \dot{x},$$

$$\ddot{x} + \frac{\gamma}{m} \dot{x} + \frac{k}{m} x = 0, \quad \omega_0^2 = k/m,$$

et $\frac{\gamma}{m} = 2\zeta \omega_0$ d'où, $\zeta = \frac{\gamma}{2m\omega_0} = \frac{\gamma}{2\sqrt{km}}$

7) De la même manière, on a :

$$A_d = x_0, \quad B_d = \frac{\dot{x}_0}{\omega_d} + \zeta \frac{\omega_0}{\omega_d} x_0.$$

8) On a alors, à $t=0$,

$$x(t=0) = x_0 = R_d \cos(\varphi_d)$$

$$\dot{x}(t=0) = \dot{x}_0 = -R_d \zeta \omega_0 \cos(\varphi_d) - R_d \omega_d \sin(\varphi_d).$$

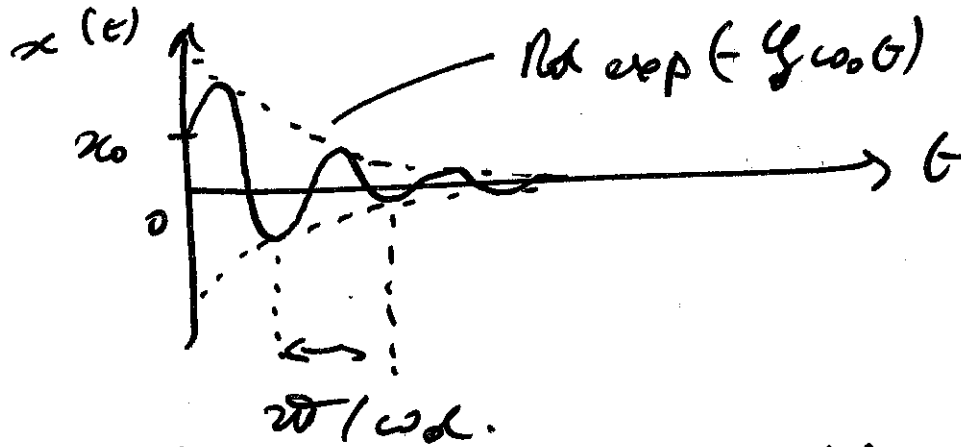
d'où :

$$R_d = \sqrt{A_d^2 + B_d^2}.$$

et

$$\cos(\varphi_d) = \frac{A_d + B_d}{R_d}.$$

9) On suppose que \dot{x}_0 est positive.



b) Si $\gamma = 0$, on a pas d'amortissement ($\delta = 0$), on retrouve le cas précédent, et si $\gamma = 1$, le discriminant de l'équation différentielle sera nul, on aura un régime critique.

Dans le premier cas, $E(t) = cte$, et dans le cas général, $E(t) = K(t) + U(t)$ tel qu'exprimé précédemment.

(2) On calcule

$$\ln(x_1/x_2) = \ln \frac{\exp(-\gamma \omega_0 t_1) R_d \cos(\omega_d t_1 + \varphi_d)}{\exp(-\gamma \omega_0 t_2) R_d \cos(\omega_d t_2 + \varphi_d)}$$

$$\text{or, } \cos(\omega_d t_1 + \varphi_d) = \cos(\omega_d t_2 + \varphi_d),$$

$$\begin{aligned} \text{d'où } \ln(x_1/x_2) &= \gamma \omega_0 (t_2 - t_1) = \gamma \omega_0 \frac{2\pi}{\omega_d} \\ &= \gamma \frac{2\pi}{\sqrt{1-\gamma^2}} \end{aligned}$$

$$\boxed{\ln(x_1/x_2) \ll 1 \Rightarrow \frac{2\pi \gamma}{\sqrt{1-\gamma^2}}}$$

* 11) On appelle $E(t)$ l'énergie

même que celle que $E(t) = K(t) + U(t)$.

$$\text{et } K(t) = \frac{1}{2} m \dot{x}^2$$

$$= \frac{1}{2} m R_d^2 \exp(-2\{\omega_0 t\}) \cdot f(t)$$

$$\text{et } U(t) = \frac{1}{2} k x^2$$

$$= \frac{1}{2} k R_d^2 \exp(-2\{\omega_0 t\}) \cdot g(t)$$

avec $f(t)$ et $g(t)$ des fonctions sinusoidales positives,

$$\text{d'où : } E(t) = \exp(-2\{\omega_0 t\}) \left[\frac{1}{2} m R_d^2 f(t) + \frac{1}{2} k R_d^2 g(t) \right]$$

On voit alors que $E(t)$ décroît et tend vers 0.

13) On suppose $\xi < 1$, soit, d'après 12),

$$\ln x_1/x_2 = 2\pi \xi, \quad \xi = \frac{\ln x_1/x_2}{2\pi} = 0,050$$

$$\text{et } \omega_d \approx \omega_0, \quad \omega_d = \frac{2\pi}{t_2 - t_1} = 1,57 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$$

$$\text{et } \omega_d = \sqrt{\frac{k}{m}}, \quad k = m \omega_d^2 = 173000 \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}$$

$$\text{et } \xi = \frac{\gamma}{2\sqrt{km}}, \quad \gamma = 2\xi \sqrt{km} = 14 \cdot \omega^{+3}$$

14) On ajoute la nouvelle force, et on obtient:

$$\ddot{x} + 2\{\omega_0 \dot{x} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos(\omega t)$$

On a, en RST :

$$-\omega^2 \underline{x} + 2\zeta \omega_0 j \omega \underline{x} + \omega_0^2 \underline{x} = \frac{F_0}{m} \exp(j\omega t)$$

$$\text{d'où } \underline{x} = \frac{\frac{F_0}{m} \exp(j\omega t)}{(\omega_0^2 - \omega^2) + 2j\zeta \omega_0 \omega}$$

En posant $\underline{x} = X \exp(j(\omega t + \varphi))$, on a :

$$X = |\underline{x}| = \frac{F_0}{m} \cdot \frac{1}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\zeta^2 \omega_0^2 \omega^2}}$$

$$\text{et } \varphi = \arg\left(\frac{F_0/m}{(\omega_0^2 - \omega^2) + j2\zeta \omega_0 \omega}\right) = 0 - \arg((\omega_0^2 - \omega^2) + j2\zeta \omega_0 \omega)$$

$$\tan \varphi = \frac{2\zeta \omega_0 \omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

$$\begin{aligned} 16) \text{ On a : } R &= \frac{X h}{F_0} = \frac{h}{m} \frac{1}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\zeta \omega_0 \omega)^2}} \\ &= \frac{1}{\sqrt{(1-r^2)^2 + (2\zeta r)^2}}, \text{ c'est un "qoi".} \end{aligned}$$

17) R est maximal si $r=1$, soit $\omega = \omega_0$.

$$18) \text{ On calcule } \omega = \frac{2\pi}{T} = 0,78 \text{ rad.s}^{-1}.$$

d'où $\omega < \omega_0$, $r^2 < 1$, soit :

$$R = \frac{1}{\sqrt{1 + 4\zeta^2 r^2}},$$

et dans l'hypothèse où $4\zeta^2 r^2 \ll 1$, on

peut dire que $N=1$, la pôle forme
va suivre le mouvement de la
houle.

Exercice 3: L'homme-cono.

1) Si l'homme n'a pas de fort
mouvement de rotation, toute l'énergie
cinétique est "contenue" dans le
mouvement de translation, ce qui est
équivalent au mouvement d'un point
matériel N .

2) L'accélération (\vec{g}) est constante, et
on définit un plan avec les vecteurs
($\vec{g}; \vec{v}_0$), \vec{v}_0 étant la vitesse initiale. A
l'instant " $t=0$ et dt ", $d\vec{ON}$ est contenue dans
ce plan, donc \vec{v} est contenue dans ce
plan, et cela est vrai à tout instant,
le mouvement s'inscrit dans un plan.

3) Système: N

• Référentiel: terrestre supposé galiléen.

• Force: poids \vec{P} .

On applique le PFD:

$$m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{z} \end{pmatrix} = m \begin{pmatrix} 0 \\ -g \end{pmatrix}$$

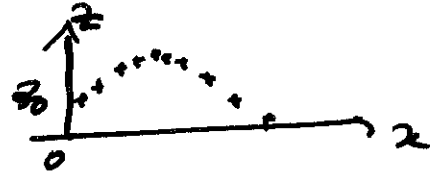
$$\begin{cases} \ddot{x} = 0 \\ \ddot{z} = -g \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{x} = v_0 \cos \alpha \\ \dot{z} = -gt + v_0 \sin \alpha \end{cases}$$

$$\begin{cases} x = v_0 t \cos \alpha \\ z = -\frac{g}{2} t^2 + v_0 t \sin \alpha + z_0 \end{cases}$$

4) On en déduit que:

$$\alpha = 45^\circ, \quad z_0 = 2,5 \text{ m et } v_0 = 28 \text{ m.s}^{-1}.$$

5) On a une parabole, et



6) et on en déduit que $z_{\text{max}} \approx 8,4 \text{ m}$.