Applications - Chapitre 3

Frottements et balistique



A.3.2 Balistique avec frottement

A.3.2 Balistique avec frottement



- Equation différentielle : équation liant une fonction $f\left(t\right)$ et ses dérivées première, seconde et d'ordre supérieur par rapport à t.
- Equation différentielle linéaire inhomogène du premier ordre : équation linéaire liant une fonction $f\left(t\right)$ et sa dérivée première :

$$\frac{df}{dt}(t) = -\alpha f(t) - \beta \qquad \text{où} \qquad \alpha, \beta = \text{cstes} \neq 0$$
(A.3.1)

• Equation différentielle : (A.3.1) remise en forme $(\alpha \neq 0)$

$$\frac{df}{dt}(t) = -\alpha \left(f(t) + \frac{\beta}{\alpha} \right) \tag{A.3.2}$$

• Changement de "variable" : fonction $g\left(t\right)$ rendant l'équation différentielle (A.3.2) homogène :

$$g(t) = f(t) + \frac{\beta}{\alpha} \tag{A.3.3}$$

• Dérivée première : changement de "variable" (A.3.3)

$$\frac{dg}{dt}(t) = \frac{df}{dt}(t) + \frac{d}{dt}\left(\frac{\beta}{\alpha}\right) = \frac{df}{dt}(t) \tag{A.3.4}$$

• Equation différentielle homogène : à partir de l'équation différentielle inhomogène en substituant (A.3.3) et (A.3.4) dans (A.3.2) :

$$\frac{dg}{dt}(t) = -\alpha g(t) \tag{A.3.5}$$

Equation différentielle homogène :

$$\frac{dg(t)}{g(t)} = -\alpha dt \tag{A.3.6}$$

• Intégration : (A.3.6) sur $t' \in [0, t]$

$$\int_{g(0)}^{g(t)} \frac{dg'(t')}{g'(t')} = -\alpha \int_{0}^{t} dt'$$
(A.3.7)

où $t \to t'$ et $g(t) \to g'(t')$ pour distinguer les variables et fonctions dans les intégrants et les bornes d'intégration.

• Résultat de l'intégrale : (A.3.7)

$$\ln\left(\frac{g\left(t\right)}{g\left(0\right)}\right) = -\alpha t \tag{A.3.8}$$

• Exponentiation : (A.3.8)

$$\frac{g(t)}{g(0)} = \exp\left(\ln\left(\frac{g(t)}{g(0)}\right)\right) = \exp\left(-\alpha t\right) \tag{A.3.9}$$

Solution : équation différentielle homogène

$$g(t) = g(0) \exp(-\alpha t) \tag{A.3.10}$$

• Changement de "variable" : inverse de (A.3.3)

$$f(t) = g(t) - \frac{\beta}{\alpha} \tag{A.3.11}$$

• Condition initiale : (A.3.11) évalué en t=0

$$g(0) = f(0) + \frac{\beta}{\alpha} \tag{A.3.12}$$

• Solution : équation différentielle inhomogène (A.3.11), (A.3.12) dans (A.3.10)

$$f(t) = \left(f(0) + \frac{\beta}{\alpha}\right) \exp(-\alpha t) - \frac{\beta}{\alpha}$$
(A.3.13)

A.3.2 Balistique avec frottement

- ullet Mouvement balistique vertical : axe vertical Oz orienté vers le haut
 - **①** Vitesse verticale : $f(t) \equiv v(t)$
 - **2** Vitesse verticale relative : $g(t) \equiv u(t)$
 - **3** Paramètre : $\alpha \equiv \frac{1}{\tau}$ où $\tau = \text{temps d'amortissement}$
 - **4** Paramètre : $\beta \equiv g$ où g = champ gravitationnel

$$(A.3.2) \quad \Rightarrow \quad \frac{dv}{dt}(t) = -\frac{1}{\tau}(v(t) + g\tau)$$

$$(A.3.3)$$
 \Rightarrow $u(t) = v(t) + g\tau$ \Rightarrow $v(t) = u(t) - g\tau$

$$(A.3.10)$$
 \Rightarrow $u(t) = u(0) \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$

$$(A.3.13)$$
 \Rightarrow $v(t) = (v(0) + g\tau) \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) - g\tau$

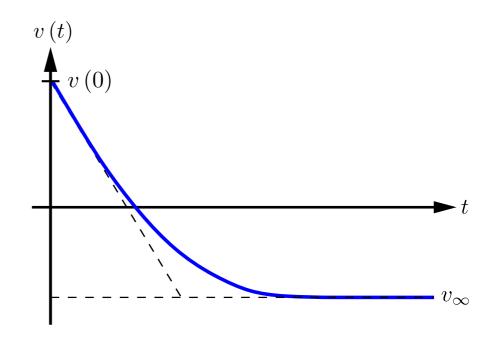
• Interprétation physique :

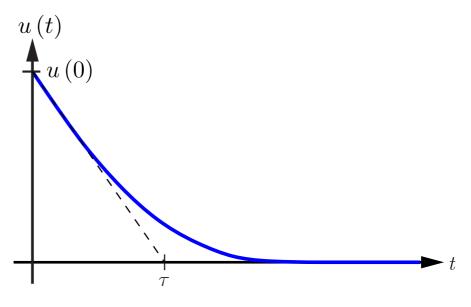
$$v\left(t\right) = u\left(t\right) - g\tau$$

Vitesse limite de chute :

$$v_{\infty} = -g\tau \quad \Rightarrow \quad v(t) = u(t) + v_{\infty}$$

- v (t) est la vitesse verticale de chute par rapport au référentiel d'inertie du sol.
- u(t) est la vitesse verticale relative de chute par rapport au référentiel d'inertie qui se déplace à vitesse limite v_{∞} par rapport au référentiel d'inertie du sol.





A.3.2 Balistique avec frottement

• Trajectoire avec frottement : (3.54)

$$z(x) = (v_{0z} - v_{\infty}) \tau \frac{x}{x_{\infty}}$$
$$- v_{\infty} \tau \ln \left(1 - \frac{x}{x_{\infty}}\right)$$

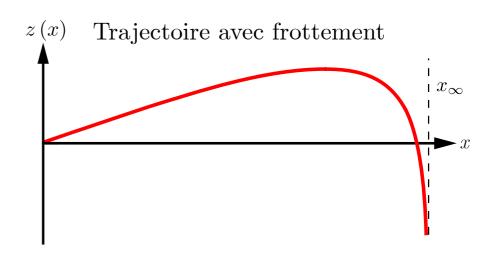
Développement limité au $2^{\rm e}$ ordre en x/x_{∞} (i.e. $x_{\infty} \to \infty$) :

$$\ln\left(1 - \frac{x}{x_{\infty}}\right) \simeq -\frac{x}{x_{\infty}} - \frac{1}{2}\left(\frac{x}{x_{\infty}}\right)^{2}$$

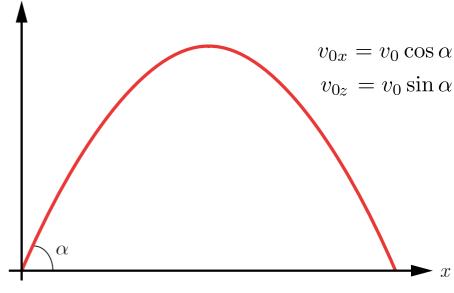
$$z(x) \simeq (v_{0z} - y_{\infty}) \tau \frac{x}{x_{\infty}}$$
$$- v_{\infty} \tau \left(-\frac{x}{x_{\infty}} - \frac{1}{2} \frac{x^2}{x_{\infty}^2} \right)$$

Trajectoire sans frottement :

$$z(x) = \frac{1}{2} \frac{v_{\infty} \tau}{x_{\infty}^2} x^2 + \frac{v_{0z} \tau}{x_{\infty}} x$$



z(x) Trajectoire sans frottement



• Trajectoire sans frottement : $v_{\infty} = -g\tau$ et $x_{\infty} = v_{0x} \, \tau$

$$z(x) = \frac{1}{2} \frac{v_{\infty} \tau}{x_{\infty}^2} x^2 + \frac{v_{0z} \tau}{x_{\infty}} x = -\frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} x^2 + \frac{v_{0z}}{v_{0x}} x$$
 (A.3.14)

• Trajectoire sans frottement : (A.3.14) $v_{0x} = v_0 \cos \alpha$ et $v_{0z} = v_0 \sin \alpha$

$$z(x) = -\frac{1}{2} \frac{g}{v_0^2 \cos^2 \alpha} x^2 + \tan \alpha x$$
 (3.16)

Le développement limité au $2^{\rm e}$ ordre en x/x_{∞} lorsque $x_{\infty} \to \infty$ de la trajectoire avec frottement redonne la trajectoire sans frottement. Ainsi, au $2^{\rm e}$ ordre en x/x_{∞} les frottements s'annulent.

ullet La correction principale due au frottement est donnée au $3^{
m e}$ ordre :

$$\ln\left(1-\frac{x}{x_{\infty}}\right) \simeq -\frac{x}{x_{\infty}} - \frac{1}{2}\left(\frac{x}{x_{\infty}}\right)^2 - \frac{1}{3}\left(\frac{x}{x_{\infty}}\right)^3 \tag{A.3.15}$$

• Trajectoire avec frottement au $3^{\rm e}$ ordre en x/x_{∞} : $(A.3.15) \Rightarrow (3.54)$

$$z(x) = \frac{1}{3} \frac{v_{\infty} \tau}{x_{\infty}^3} x^3 + \frac{1}{2} \frac{v_{\infty} \tau}{x_{\infty}^2} x^2 + \frac{v_{0z} \tau}{x_{\infty}} x$$
 (A.3.16)

• Trajectoire avec frottement : (A.3.16) $v_{\infty} = -g\tau$ et $x_{\infty} = v_{0x} \tau$

$$z(x) = -\frac{1}{3} \frac{g}{v_{0x}^3 \tau} x^3 - \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} x^2 + \frac{v_{0z}}{v_{0x}} x$$
(A.3.17)

• Portée : distance de tir en x lorsque z=0 :

$$(A.3.17) \Rightarrow \frac{1}{3} \frac{g}{v_{0x}^3 \tau} x^3 + \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} x^2 - \frac{v_{0z}}{v_{0x}} x = 0$$
 (A.3.18)

• En multipliant cette équation par $3 v_{0x}^3 \tau / gx$, on obtient :

$$x^{2} + \frac{3}{2}v_{0x}\tau x - 3\frac{v_{0x}^{2}v_{0z}\tau}{g} = 0 (A.3.19)$$

• Les solutions de cette équation du $2^{\rm e}$ degré en x sont :

$$x = -\frac{3}{4}v_{0x}\tau \pm \sqrt{\frac{9}{16}v_{0x}^2\tau^2 + 3\frac{v_{0x}^2v_{0z}\tau}{g}}$$
(A.3.20)

■ La solution avec le signe "—" est à rejeter :

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + \sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \right) \tag{A.3.21}$$

• Portée au $3^{\rm e}$ ordre en x/x_{∞} lorsque $x_{\infty} \to \infty$ et ainsi $\tau \to \infty$:

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + \sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \right) \tag{A.3.21}$$

• Développement limité au $2^{\rm e}$ ordre en $16\,v_{0z}/3\,g au$ de la racine carrée :

$$\sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \simeq 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2\tau^2}$$
(A.3.22)

• Avec ce développement limité, la portée devient un polynôme : (A.3.23)

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \right) = 2 \frac{v_{0x} v_{0z}}{g} \left(1 - \frac{4}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} \right)$$

• Formule de trigonométrie : $2v_{0x}v_{0z} = 2v_0^2\sin\alpha\cos\alpha = v_0^2\sin(2\alpha)$

$$x = \underbrace{\frac{v_0^2 \sin(2\alpha)}{g}}_{\text{sans frottement}} \left(1 - \underbrace{\frac{4}{3} \frac{v_0 \sin \alpha}{g\tau}}_{\text{correction principale}}\right) < \underbrace{\frac{v_0^2 \sin(2\alpha)}{g}}_{\text{g}} \qquad (A.3.24)$$