

## Problème 1 : Dimensionnement d'un barrage plan

**[1]** Le volume contenu dans la retenue est très supérieur à tous les autres, on peut donc négliger les variations de hauteur d'eau et considérer la retenue en équilibre hydrostatique.

**[2]** D'après la relation de la statique des fluides,

$$\frac{dP}{dz} = -\rho g \quad \text{d'où} \quad \int_{P_0}^{P(z)} dP = -\rho g \int_{z_e+H}^z dz$$

en utilisant la condition limite au niveau de la surface libre en  $z = z_e + H$ . Ainsi,

$$P(z) = P_0 + \rho g(z_e + H - z).$$

**[3]** En chaque point du barrage, la force élémentaire est dirigée selon  $\vec{e}_x$ , d'où

$$\begin{aligned} \vec{F}_p &= \iint_{\text{barrage}} P(z) dS \vec{e}_x \\ &= \iint [P_0 + \rho g(z_e + H - z)] dy dz \vec{e}_x \\ &= \int_0^L dy \times \int_{z_e}^{z_e+H} [P_0 + \rho g(z_e + H - z)] dz \times \vec{e}_x \\ &= L \left[ P_0 z + \rho g(z_e + H)z - \rho g \frac{z^2}{2} \right]_{z_e}^{z_e+H} \vec{e}_x \\ &= L(P_0 + \rho g(z_e + H))H - L \frac{\rho g}{2} ((z_e + H)^2 - z_e^2) \\ &= (P_0 + \rho g(z_e + H))HL - \frac{\rho g}{2} (H^2 + 2z_e H)L \\ \vec{F}_p &= \left( P_0 + \rho g \frac{H}{2} \right) HL \vec{e}_x. \end{aligned}$$

Poser le changement de variable  $z' = z_e + H - z$  permet de mener le calcul plus rapidement et efficacement.

**[4]** Le barrage a un volume  $HdL/2$ , d'où un poids

$$\vec{P} = \rho' \frac{HLd}{2} \vec{g}.$$

**[5]** La condition s'écrit

$$\left( P_0 + \rho g \frac{H}{2} \right) HL < \frac{3}{4} \rho' \frac{HLd}{2} g$$

ce qui conduit à

$$d > \frac{8}{3\rho'g} \left( P_0 + \rho g \frac{H}{2} \right) = 70 \text{ m.}$$

## Problème 2 : Chute libre !

On considère un point matériel de masse  $m$ , lâché sans vitesse initiale dans le champ de pesanteur. Il démarre une trajectoire le long de l'axe vertical  $z$  (orienté vers le haut). Il est soumis à son poids et à une force de frottement fluide à haut Reynolds ( $R_e \gg 1$ ).

Pour contextualiser l'exercice, on peut penser à un parachutiste en phase de "chute libre" (c'est-à-dire lorsque le parachute n'a pas encore été ouvert) dans l'atmosphère.

1.  $R_e = \frac{Lv}{\nu} = \frac{1.200}{3.6.1.10^{-5}} \approx 10^7 \gg 10^3$  ce qui confirme l'utilisation de la force de traînée quadratique.
2. BAME : poids, force de traînée. (poussée d'Archimède négligée dans l'air).

On applique le PFD au point matériel, projeté sur l'axe vertical ascendant :

$$-m \frac{dv}{dt} = -mg + \frac{1}{2} \rho S C_x v^2$$

3. La vitesse limite atteinte en régime permanent peut-être simplement déterminée en imposant  $\frac{dv}{dt} = 0$ , soit

$$v_{lim} = \sqrt{\frac{2mg}{\rho S C_x}}$$

4. Pour l'ED complète, on sépare les variables :

$$\frac{dv}{g - \frac{1}{2} \rho S C_x v^2} = dt$$

soit

$$\frac{dv}{1 - \frac{1}{2g} \rho S C_x v^2} = g dt$$

si on pose  $u^2 = \frac{1}{2g} \rho S C_x v^2$ ,  $du = \sqrt{\frac{1}{2g} \rho S C_x} dv$  et on obtient :

$$\frac{du}{1 - u^2} = g \cdot \sqrt{\frac{1}{2g} \rho S C_x} dt = \sqrt{\frac{1}{2} \rho g S C_x} dt$$

On intègre de  $t = 0$  à  $t$  ( $v(0) = 0$ ) :

$$\operatorname{argth}(u) = \sqrt{\frac{1}{2} \rho g S C_x \cdot t}$$

soit

$$u = v \cdot \sqrt{\frac{1}{2g} \rho S C_x} = \operatorname{th} \left( \sqrt{\frac{1}{2} \rho g S C_x} \cdot t \right)$$