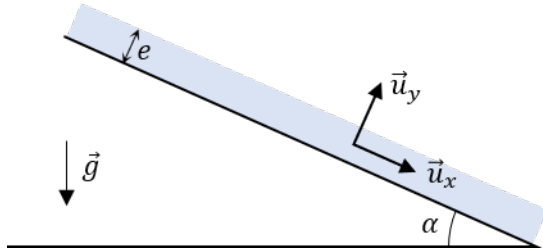


Écoulement sur un plan incliné

Une couche de fluide de masse volumique μ et de viscosité η , d'épaisseur e constante, s'écoule sur un plan incliné d'angle α . On note \vec{u}_y la perpendiculaire ascendante au plan incliné et \vec{u}_x la ligne de plus grande pente descendante.



L'écoulement est stationnaire, incompressible, décrit par le champ des vitesses approché :

$$\vec{v} = v_x(x, y) \vec{u}_x$$

- 1) Montrer que $v_x(x, y)$ est indépendant de x .
- 2) Déterminer la pression $P(x, y)$.
- 3) Montrer que v_x est solution de l'équation :

$$\frac{d^2 v_x}{dy^2} = -\frac{g}{\nu} \sin(\alpha)$$

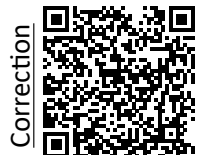
- 4) La viscosité de l'air, contrairement à celle du fluide de l'écoulement, est supposée nulle. En déduire les deux conditions aux limites en $y = 0$ et $y = e$.
- 5) Déterminer alors $v_x(y)$ en fonction de y, g, α, ν et e .
- 6) Déterminer l'expression du débit massique D_m pour une largeur L .

On suppose dans la suite que $e(x, t)$ est une fonction de x et de t . On admet que le débit calculer précédemment reste valable.

- 7) En effectuant un bilan de masse sur le système ouvert que constitue la tranche de fluide comprise entre x et $x + dx$, montrer que $e(x, t)$ vérifie l'équation suivante :

$$\frac{\partial e}{\partial t} = -\frac{g}{\nu} \sin(\alpha) e^2 \frac{\partial e}{\partial x}$$

- 8) Prévoir alors qualitativement l'évolution d'un bourrelet à la surface du liquide



Correction

1) Écoulement incompressible donc :

$$\operatorname{div}(\vec{v}) = \frac{\partial v_x}{\partial x} = 0$$

2) Équation de Navier-Stokes (stationnaire) :

$$\mu \frac{D\vec{v}}{Dt} = \mu \left[\underbrace{\frac{\partial \vec{v}}{\partial t}}_{= \vec{0}} + \underbrace{(\vec{v} \cdot \overrightarrow{\operatorname{grad}})}_{= v_x \frac{\partial}{\partial x} = \vec{0}} \vec{v} \right] = -\overrightarrow{\operatorname{grad}}(P) + \mu \vec{g} + \eta \Delta \vec{v}$$

On projette sur chaque axe :

$$\begin{cases} 0 = -\frac{\partial P}{\partial x} + \mu g \sin(\alpha) + \eta \frac{d^2 v_x}{dy^2} \\ 0 = -\frac{\partial P}{\partial y} - \mu g \cos(\alpha) \end{cases}$$

La deuxième équation donne :

$$P(x, y) = -\mu g y \cos(\alpha) + f(x)$$

Or, la condition aux limites :

$$\forall x \quad P(x, y = e) = P_0 = -\mu g e \cos(\alpha) + f(x)$$

Donc :

$$P(x, y) = P_0 + \mu g (e - y) \cos(\alpha)$$

3) La projection sur l'axe (Ox) de l'équation de Navier-Stokes donne :

$$\mu g \sin(\alpha) + \eta \frac{d^2 v_x}{dy^2} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d^2 v_x}{dy^2} = -\frac{g}{\nu} \sin(\alpha) \quad \text{avec : } \nu = \frac{\eta}{\mu}$$

4) L'eau est visqueuse donc continuité de la vitesse en $y = 0$. La force de viscosité de l'air sur l'eau en $y = e$ est nulle. On en déduit :

$$v_x(y = 0) = 0 \quad \text{et} \quad F(y = e) = \eta S \left. \frac{dv_x}{dy} \right|_{y=e} = 0$$

5) Avec ces conditions, on en déduit :

$$v_x(y) = \frac{g}{\nu} \sin(\alpha) y \left(e - \frac{y}{2} \right)$$

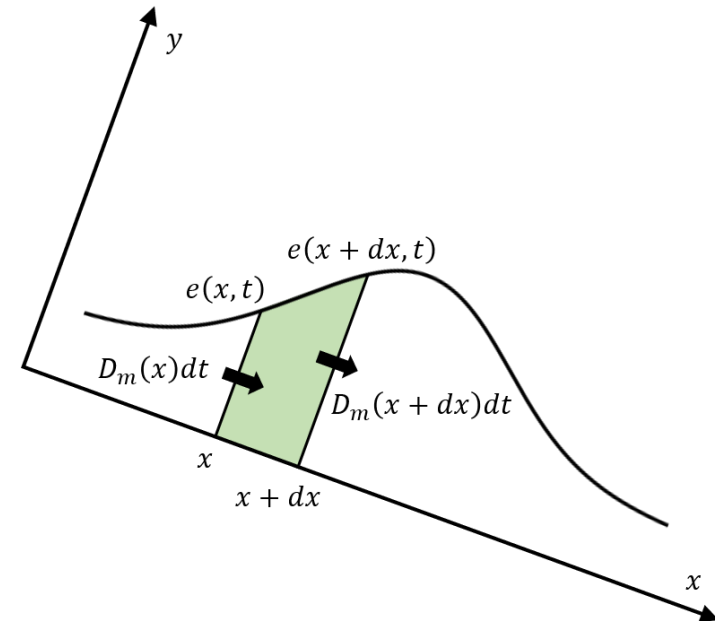
6) Le débit volumique vaut :

$$D_m = \iint \mu \vec{v} \cdot \vec{dS} = \int_0^e \frac{\mu g}{\nu} \sin(\alpha) y \left(e - \frac{y}{2} \right) \times L dy$$

Donc :

$$D_m = \frac{\mu g L e^3}{3\nu} \sin(\alpha)$$

7)



Système : tranche de fluide entre x et $x + dx$. La masse de fluide δm va varier entre les instants t et $t + dt$ en fonction des débit massique entrant en x et sortant en $x + dx$.

$$\begin{aligned} d(\delta m) &= \delta m(t + dt) - \delta m(t) = \frac{\partial(\delta m)}{\partial t} dt \\ &= D_m(x) dt - D_m(x + dx) dt = -\frac{\partial D_m}{\partial x} dx dt \end{aligned}$$

Or,

$$\delta m = \mu L dx \times e(x, t) \quad \text{et} \quad D_m = \frac{\mu g L}{3\nu} \sin(\alpha) \times e^3(x, t)$$

Ainsi,

$$\mu L \frac{\partial e}{\partial t} dx dt = -\frac{\mu g L}{3\nu} \sin(\alpha) 3e^2 \frac{\partial e}{\partial x} dx dt$$

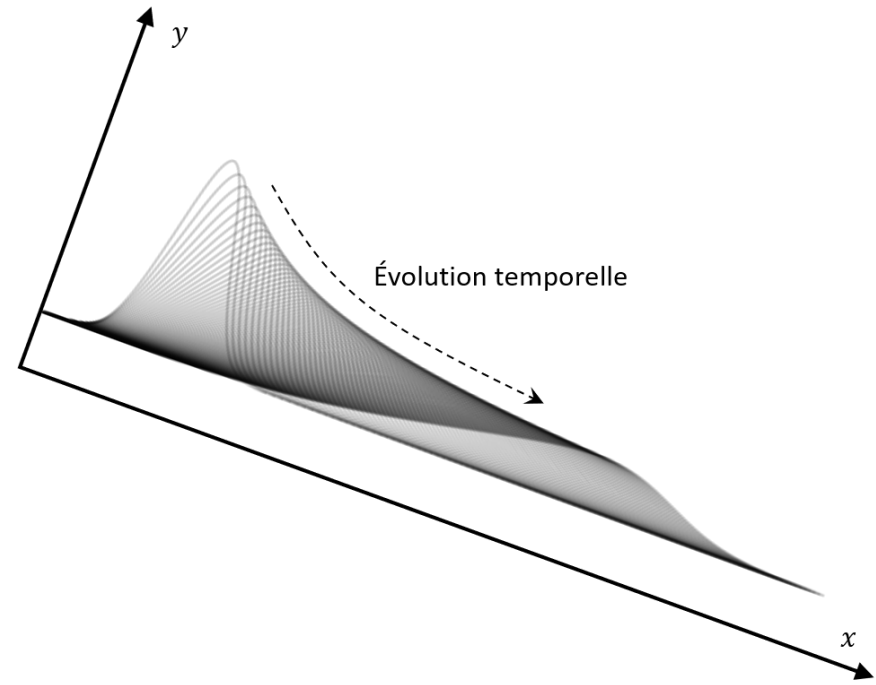
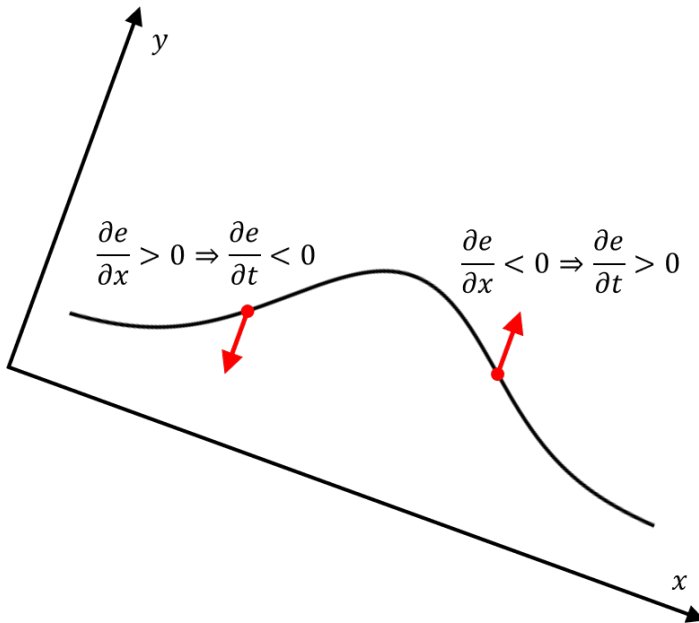
Après simplification :

$$\boxed{\frac{\partial e}{\partial t} = -\frac{g}{\nu} \sin(\alpha) e^2 \frac{\partial e}{\partial x}}$$

8) On constate donc que :

$$\frac{\partial e}{\partial t} \propto -\frac{\partial e}{\partial x}$$

Les variations temporelle de e sont reliées aux variations spatiales par la relation ci-dessus. Donc si $e(x)$ augmente, alors $e(t)$ va diminuer, et inversement. Une bosse progresse donc le long de la pente.



Une résolution numérique montre également qu'une bosse s'étale avec le temps, comme on peut constater dans la vie réelle.