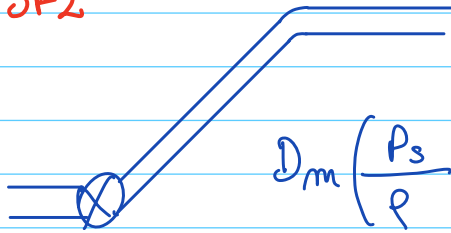


TD M3

SF1

cf cours.

SF2



Appliquons le théorème de Bernoulli entre l'entrée de la pompe et l'urine :

$$D_m \left(\frac{P_s}{\rho} + \frac{1}{2} v_s^2 + g z_s - \left(\frac{P_e}{\rho} + \frac{1}{2} v_e^2 + g z_e \right) \right) = P_i$$

On a $P_s = 2,1 P_{atm}$, $P_e = P_{atm}$

$$z_s - z_e = h = 10 \text{ m}$$

La section étant constante et l'écoulement incompressible et stationnaire :

$$v_e = v_s = \frac{D_v}{S}$$

On a donc

$$P_i = D_v (2,1 P_{atm} + \rho g h)$$

$$\text{AN: } P_i = \frac{7}{3600} (1,1 \times 10^5 + 10^3 \times 10 \times 10) = \underline{490 \text{ W}}$$

SF3

cf cours.

SF4

- 1) **Vrai**, énergie massique
- 2) **Faux** : gz est une énergie massique mais $\frac{1}{2} \rho v^2$ une énergie volumique
- 3) **Faux** : Δp et $\frac{P}{\rho}$ dans la même équation
- 4) **Vrai** : homogène à une puissance
- 5) **Faux** : homogène N mais il manque le \ominus pour la perte de charge
- 6) **Vrai** : homogène à une puissance
- 7) **Vrai** : homogène à une pression (ou \bar{e} volumique)

Exercice 3 - Production d'énergie hydroélectrique

1) Cours

2) Le lac ayant une surface très grande devant celle de la conduite, on a $v_1 \ll v_2$.

$$\text{On a par ailleurs } v_2 = \frac{Q_{\text{vol}}}{S} = \frac{4 Q_{\text{vol}}}{\pi D^2} = \underline{5 \text{ m.s}^{-1}}$$

3) L'écoulement est incompressible et stationnaire. On peut donc appliquer le thm de Bernoulli.
Comme on cherche la puissance maximale récupérable, on néglige les pertes de charge:

$$Dm \left[\left(\frac{P_{\text{atm}}}{\rho} + \frac{1}{2} v_2^2 + g z_2 \right) - \left(\frac{P_{\text{atm}}}{\rho} + 0 + g z_1 \right) \right] = -P$$

$$P = \underbrace{\rho Q_{\text{vol}}}_{Dm} \left(g (z_1 - z_2) - \frac{v_2^2}{2} \right) = \underline{5,8 \text{ MW}}$$

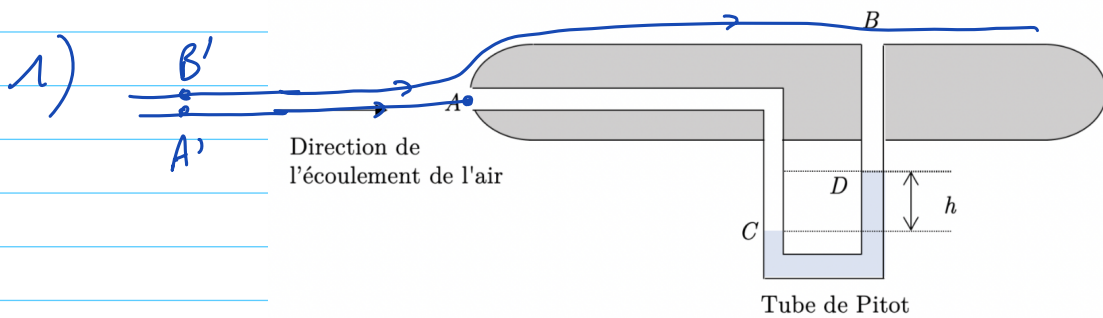
4) La valeur est cohérente, la différence vient des pertes de charge

$$P_{\text{pertes}} = \rho Q_{\text{vol}} g \Delta z_c = 0,4 P$$

$$\text{Donc } \Delta z_c = 0,4 \times \frac{P}{\rho g Q_{\text{vol}}} = \underline{9,5 \text{ m}}$$

Tout se passe comme si l'écoulement était parfait, mais le lac 9,5 m plus bas.

Exercice 4 - Tube de Pitot



2) $\sigma_A = 0$ d'où le nom "point d'arrêt"

d'écoulement étant parfait, $\sigma_B = \sigma_0$

3) En appliquant le thm de Bernoulli sur la ligne de courant passant par B :

$$\frac{p_0}{\rho_0} + \frac{\sigma_0^2}{2} + \cancel{g z_B} = \frac{p_B}{\rho_0} + \frac{\sigma_B^2}{2} + \cancel{g z_B}$$

De m[^] sur la ldc A'A :

$$\frac{p_0}{\rho_0} + \frac{\sigma_0^2}{2} + \cancel{g z_A} = \frac{p_A}{\rho_0} + \frac{\sigma_A^2}{2} + \cancel{g z_A} \quad \rightarrow v_A = 0$$

en combinant :

$$\frac{p_A}{\rho_0} = \frac{p_B}{\rho_0} + \frac{\sigma_0^2}{2}$$

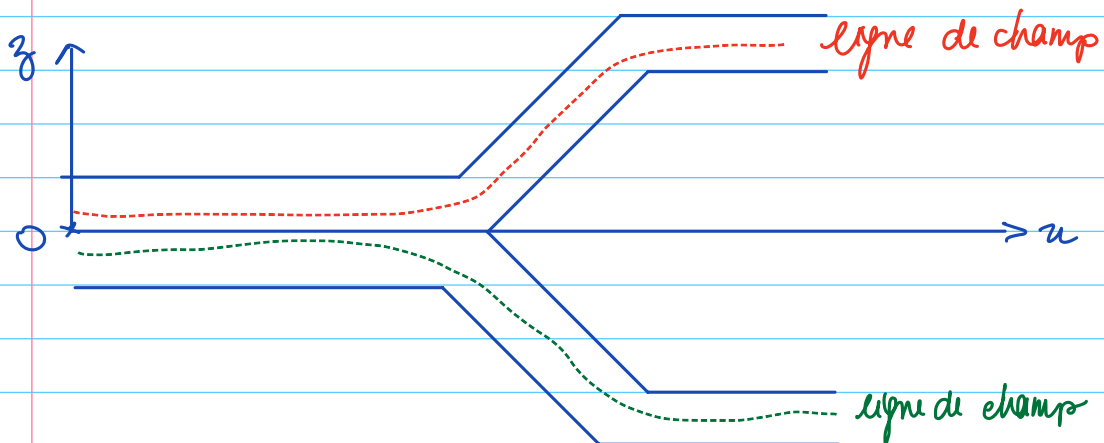
A l'intérieur du tube, le fluide est statique. Pour le gaz on peut donc supposer que $p_A = p_C$ et $p_B = p_D$

De la relation de la statique, on a $p_C - p_D = \rho_0 g h$

Au final

$$\sigma_0 = \sqrt{\frac{2 \rho_0 g h}{\rho_0}} = \underline{63 \text{ m.s}^{-1}}$$

Exercice 5 - fourche hydraulique



④ La conservation du débit donne $v_0 S_0 = v_1 S_1 + v_2 S_2$
 et $2v_0 = v_1 + v_2$

④ Sur la ligne de champ rouge, on a

$$\frac{p_0}{\rho} + \frac{v_0^2}{2} + g \times 0 = \frac{p_{atm}}{\rho} + \frac{v_1^2}{2} + g \frac{h}{2} \quad (1)$$

et sur la ligne de champ verte :

$$\frac{p_0}{\rho} + \frac{v_0^2}{2} + g \times 0 = \frac{p_{atm}}{\rho} + \frac{v_2^2}{2} - g \frac{h}{2} \quad (2)$$

On soustrait (1) et (2): $v_2^2 - v_1^2 = 2gh$

④ On résout donc
$$\begin{cases} v_2^2 - v_1^2 = 2gh \\ v_2 + v_1 = 2v_0 \end{cases}$$

On peut résoudre "classiquement" en exprimant v_2 en fonction de v_1 , puis en réinjectant, ou $v_2^2 - v_1^2 = (v_2 - v_1)(v_2 + v_1)$

On a donc
$$\begin{cases} v_2 - v_1 = \frac{2gh}{v_0} \\ v_2 + v_1 = 2v_0 \end{cases} \quad \text{ce qui donne}$$

$$\begin{aligned} v_1 &= \left(1 - \frac{gh}{2v_0^2}\right) v_0 \\ v_2 &= \left(1 + \frac{gh}{2v_0^2}\right) v_0 \end{aligned}$$

Exercice 6 - Fillet d'eau

1) $\eta_{\text{eau}} = 10^{-3} \text{ Pa}\cdot\text{s}$

Calculons le nombre de Reynolds pour déterminer la nature de l'écoulement :

$$Re = \frac{l \rho v}{\eta} \quad \text{avec ici } l = 2r_0 \text{ et } v = \frac{D}{s} = \frac{D}{\pi r_0^2}$$

A.N: $Re = \frac{2 \times 1 \cdot 10^{-2} \times 10^3 \times 0,2 \cdot 10^{-3}}{\pi (1 \cdot 10^{-2})^2 \times 1,0 \cdot 10^{-3}} = \frac{0,4 \cdot 10^5}{\pi} = \underline{13 \cdot 10^3}$

L'écoulement est donc turbulent

2) On peut supposer l'écoulement parfait (viscosité négligeable), stationnaire (d'après le haut), incompressible (hypothèse raisonnable pour de l'eau)

Le fillet d'eau est un tube de courant. On a donc conservation du débit volumique :

$$\pi r_0^2 v_0 = \pi r(z)^2 v(z) \quad \text{avec } v_0 = \frac{D}{\pi r_0^2}$$

Appliquons le théorème de Bernoulli sur une ligne de champ entre la surface du réservoir et une altitude z :

$$\frac{P(z)}{\rho} + \frac{v^2(z)}{2} + gz = \frac{P_0}{\rho} + \frac{v_0^2}{2}$$

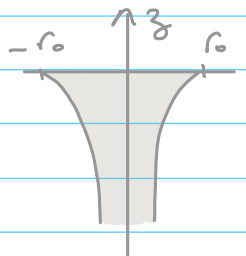
La pression étant uniforme et égale à P_{atm} , on a

$$\frac{v^2(z)}{2} + gz = \frac{v_0^2}{2}$$

on $v(z) = \left(\frac{r_0}{r(z)}\right)^2 v_0$, donc : $\left(\frac{r_0}{r(z)}\right)^4 \times \frac{v_0^2}{2} + gz = \frac{v_0^2}{2}$

ce $z(r) = \frac{v_0^2}{2g} \left(1 - \left(\frac{r_0}{r}\right)^4\right) = \frac{D^2}{2\pi^2 r_0^4 g} \left(1 - \left(\frac{r_0}{r}\right)^4\right)$

$z(r) = \frac{D^2}{2\pi^2 g} \left(\frac{1}{r_0^4} - \frac{1}{r^4}\right)$ \int en intégrant, on obtient :



Exercice 7 - Eolienne

1) La conservation du débit volumique sur un tube de courant pour un écoulement stationnaire et incompressible donne

$$Q_v = S_A v_A = S_B v_B = S v$$

2) Appliquons le théorème de Bernoulli sur la ldc suivant l'axe x entre S_A et E_1 :

$$\frac{P_1}{\rho} + \frac{v^2}{2} = \frac{P_A}{\rho} + \frac{v_A^2}{2}$$

or $P_A = P^0$, donc

$$P_1 = P^0 + \frac{\rho}{2} (v_A^2 - v^2)$$

De la même manière :

$$P_2 = P^0 + \frac{\rho}{2} (v_B^2 - v^2)$$

3) Appliquons la relation généralisée de Bernoulli au système compris entre S_A et S_B (écoulement incompressible)

$$D_m \left(\frac{P_B}{\rho} + \frac{1}{2} v_B^2 - \left(\frac{P_A}{\rho} + \frac{1}{2} v_A^2 \right) \right) = P_{\text{ext}}$$

or $P_B = P_A = P^0$, donc

$$P_{\text{ext}} = \frac{D_m}{2} (v_B^2 - v_A^2) = \underline{\underline{\frac{\rho S v}{2} (v_B^2 - v_A^2)}}$$

Exercice 8 - Écoulement fluvial ou torrentiel

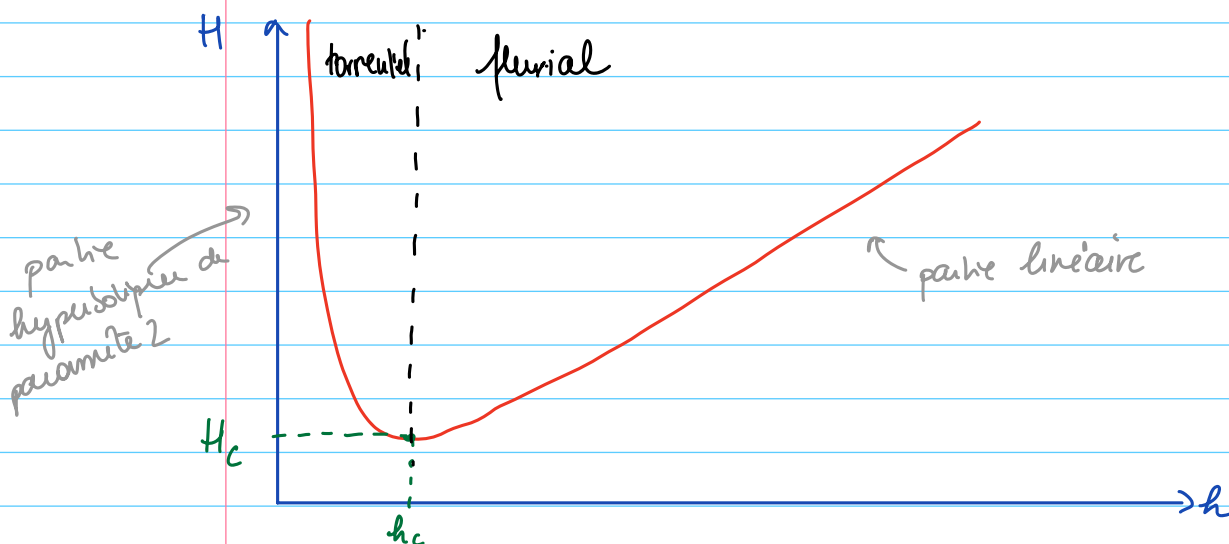
1) L'interface fluide/air peut être considérée comme une ligne de champ.

$$\text{Ainsi, } \forall u, \quad \frac{P_{atm}}{\rho} + gh(u) + \frac{v^2(u)}{2} = \text{cte.}$$

$$\frac{P_{atm}}{\rho} \text{ étant constante, on a donc bien } h(u) + \frac{v^2(u)}{2g} = \text{cte.}$$

2) On a $Q \stackrel{\text{car } v \text{ uniforme sur } S}{=} vS = v h(u) B$ et $v = \frac{Q}{h(u) B}$

$$\text{Donc } H = h(u) + \frac{Q^2}{2h^3(u) B^2 g}$$



Quand h très petit, on a $\frac{Q^2}{2h^2 B^2 g} \gg h$

Donc $H \approx \frac{Q^2}{2h^2 B^2 g} \rightarrow$ partie hyperbolique de paramètre 2

Si h est très grand, on a $h \gg \frac{Q^2}{2h^2 B^2 g}$

Donc $H \approx h \rightarrow$ partie linéaire.

On voit sur la courbe (tracé à Q fixe), qu'il existe toujours 2 antécédents pour une charge spécifique donnée (tant qu'elle est supérieure à H_c)

Soit h' et h'' les deux solutions à $H(h) = H_0$ avec $h' < h''$

$$Q \text{ étant fixe, on a } \sigma' h' B = \sigma'' h'' B \\ \alpha \frac{\sigma'}{\sigma''} = \frac{h''}{h'} > 1$$

Ainsi pour (h', σ') la hauteur d'eau est faible mais la vitesse grande
et pour (h'', σ'') " " grande mais la vitesse faible.
Cela correspond à des écoulements respectivement torrentiels et fluviaux.

3) Calculons h_c la hauteur d'eau pour laquelle H est minimale

$$\frac{dH}{dh} = 1 - \frac{2 Q^2}{2 h^3 B^2 g}$$

$$\text{On a donc } 1 - \frac{Q^2}{h_c^3 B^2 g} = 0 \quad \alpha \quad h_c = \left(\frac{Q}{B}\right)^{2/3} \times \frac{1}{g^{1/3}}$$

On a par ailleurs $Q = v_c h_c B$

$$\text{Donc } v_c = \frac{Q}{h_c B} = \frac{Q}{B} \times \left(\frac{Q}{B}\right)^{-2/3} g^{1/3} = \left(\frac{Q}{B} g\right)^{1/3}$$

$$\text{Au final } H_c = \left(\frac{Q}{B}\right)^{2/3} \times \frac{1}{g^{1/3}} + \frac{Q^2 g^{2/3}}{2 \left(\frac{Q}{B}\right)^{4/3} B^2 g}$$

$$H_c = \left(\frac{Q^2}{B^2 g}\right)^{1/3} + \frac{Q^{2/3}}{2 B^{2/3} g^{1/3}} = \underline{\underline{\frac{3}{2} \left(\frac{Q^2}{B^2 g}\right)^{1/3}}}$$

$$4) \text{ Si } H = H_0, \text{ on a } H_0 = h + \frac{Q^2}{2 B^2 h^2 g}$$

$$\alpha \quad Q = \sqrt{2(H_0 - h) B^2 h^2 g} = B h \sqrt{2(H_0 - h) g}$$

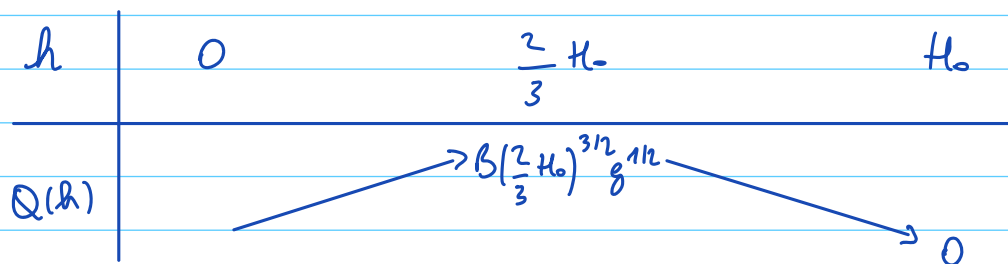
Pour tracer l'allure, déterminons le tableau de variation

$$\frac{dQ}{dh} = B \sqrt{2(H_0 - h) g} + B h \frac{1}{2} \frac{-2g}{\sqrt{2(H_0 - h) g}}$$

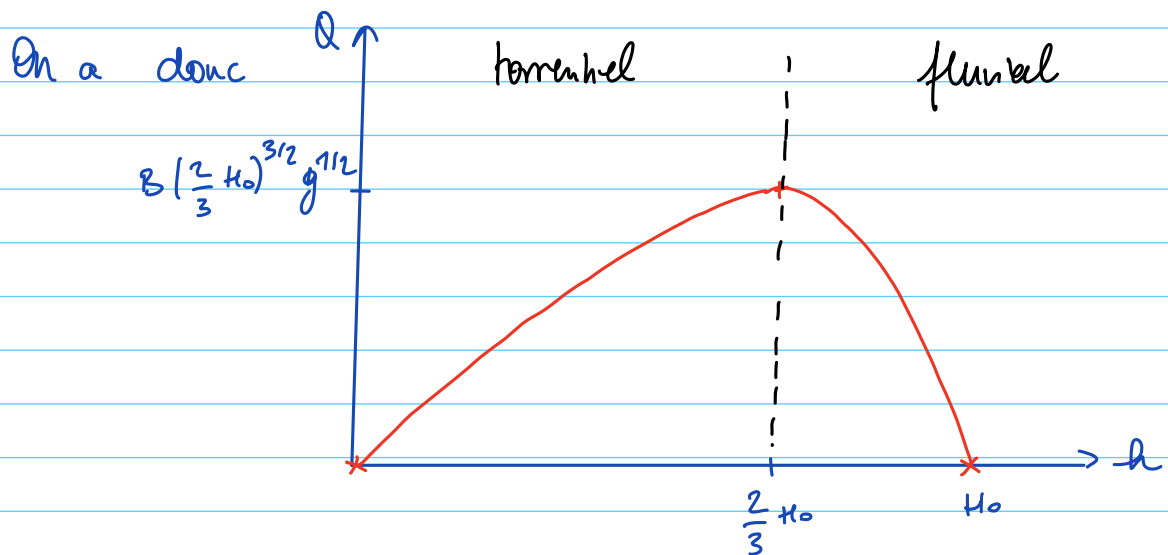
$$\frac{dQ}{dh} = B \frac{2(H_0 - h)g - hg}{\sqrt{2(H_0 - h)g}} = B\sqrt{g} \frac{2H_0 - 3h}{\sqrt{2(H_0 - h)}}$$

On a donc $\frac{dQ}{dh} > 0$ si $2H_0 - 3h > 0$

$$\text{ce } h < \frac{2}{3} H_0$$



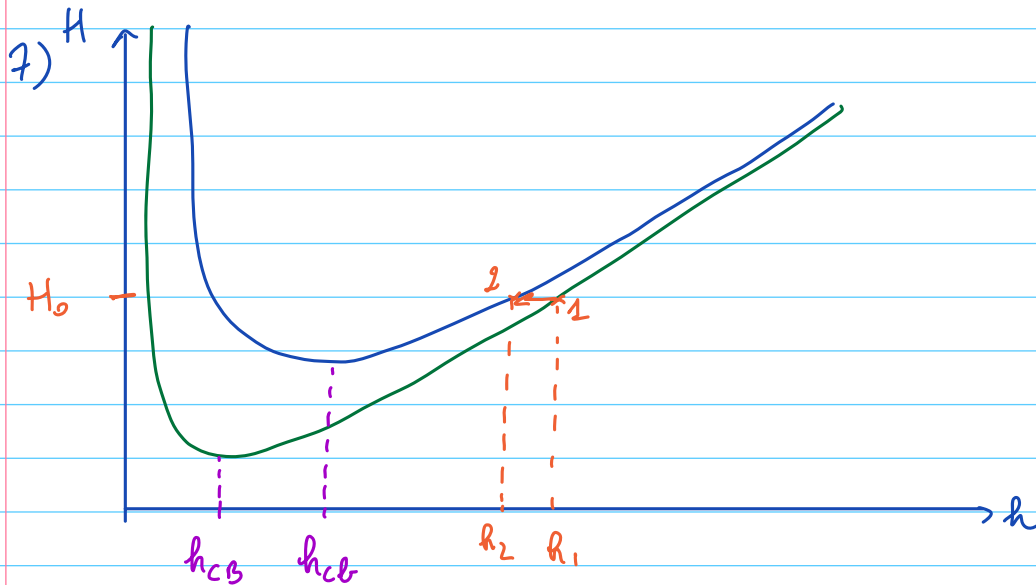
en effet $Q\left(\frac{2}{3} H_0\right) = B \frac{2}{3} H_0 \sqrt{2\left(H_0 - \frac{2}{3} H_0\right)g}$
 $= B \left(\frac{2}{3}\right)^{3/2} H_0^{3/2} g^{1/2}$



la zone torreniel correspond à des petites hauteurs d'eau
 fluvial " " grandes " "

5) Le canal d'approche permet d'obtenir un écoulement stationnaire.

6) $Q = \sigma_1 B h_1 = \sigma_2 (m) b h_2 (m)$ car le débit volumique se conserve, l'écoulement étant incompressible et stationnaire.



La courbe bleue est celle associée à $H_0(h)$ car le minimum est plus grand que celui de la courbe verte.

or $h_c = \left(\frac{Q}{B}\right)^{2/3} \times \frac{1}{g^{1/3}} \times \frac{2}{3}$ ainsi, plus le canal est large, plus le minimum est petit.

Le passage 1 \rightarrow 2 a lieu dans la zone d'écoulement fluvial, de la courbe verte vers la courbe bleue.

On aura donc $(h_2 - h_1) < 0$

or $(\sigma_2 - \sigma_1) > 0$ car σ est inversement proportionnel à h .

Calculons Q :

$$Q = b h_2 \sqrt{2(H_0 - h_2)g}$$

Si $v_2 \gg v_1$, alors $h_1 \gg h_2$, donc on peut simplifier

$H_0 = h_1$ en effet h_2 est déjà dans l'intervalle d'écoulement fluvial, donc $h_2 > h_{cB} > h_{cB}$
on a donc $h_1 \gg h_{cB}$ et alors $\frac{Q}{2h_1^2 b^2 g} \ll h_1$

$$\text{Au final } \boxed{Q = b h_2 \sqrt{2(h_1 - h_2)g}}$$

autre approche: $h_1 + \frac{v_1^2}{2g} = h_2 + \frac{v_2^2}{2g}$

$$h_1 - h_2 = \frac{1}{2g} (v_2^2 - v_1^2) \approx \frac{1}{2g} v_2^2 \quad \text{car } v_2 \gg v_1$$

$$\text{ce } v_2 = \sqrt{2g(h_1 - h_2)}$$

$$\text{et } Q = v_2 h_2 b = b h_2 \sqrt{2g(h_1 - h_2)} \quad \text{"}$$

8) Etant donné que le régime critique est atteint, on a nécessairement

$$\text{d'après la question 3 : } H = H_c = \frac{3}{2} \left(\frac{Q^2}{b^2 g} \right)^{1/3}$$

Par ailleurs

$$H = h_1 + \frac{v_1^2}{2g} \approx h_1 \quad \text{car } v_1 \ll \sqrt{2gh_1}$$

$$\text{Ainsi, } h_1 = \left(\frac{Q}{b} \right)^{2/3} \times \frac{1}{g^{1/3}} \times \frac{3}{2} \quad \text{ce } \boxed{Q = \left(\frac{2}{3} \right)^{3/2} b \sqrt{g} h_1^{3/2}}$$

9) Pour un jaugem noyé, il faut mesurer h_1 et h_2 , donc on a 2 sources d'incertitudes. Par ailleurs, $h_2 - h_1$ est très faible et donc l'incertitude relative sera plus grande que celle de mesure sur h_1 et h_2

Au contraire, pour un jaugem dénoyé, il n'y a qu'une mesure à faire (h_1) et l'incertitude relative sera plus petite que celle sur $h_2 - h_1$.