

## CORRIGÉS DES EXERCICES ET PROBLÈMES

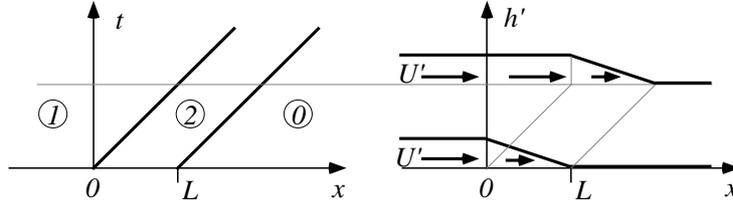
**Corrigé 0.2** Propagation d'un petit hydrogramme

1) Les équations de Saint Venant s'écrivent ici  $\frac{\partial h}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x}(U h) = 0$  ainsi que  $\frac{\partial U}{\partial t} + U \frac{\partial U}{\partial x} + g \frac{\partial h}{\partial x} = 0$ . 2) Les équations linéarisées autour de  $(h_0, U_0)$  s'écrivent  $\frac{\partial \tilde{h}}{\partial t} + U_0 \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x} + h_0 \frac{\partial \tilde{U}}{\partial x} = 0$  ainsi que  $\frac{\partial \tilde{U}}{\partial t} + U_0 \frac{\partial \tilde{U}}{\partial x} + g \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x} = 0$ . 3) Les caractéristiques  $\mathcal{C}_\pm$  sont respectivement les droites d'équations  $x = a + (U_0 \pm c_0)t$  avec  $c_0 = \sqrt{g h_0}$ . Les invariants de Riemann sont les quantités  $J_\pm = \tilde{U} \pm \chi \tilde{h}$  avec  $\chi = \sqrt{\frac{g}{h_0}}$ . Comme  $J_-$  est nul sur le demi-axe  $Ox$ , il l'est dans tout le quart de plan ( $x \geq 0, t \geq 0$ ) dans le cas torrentiel (les  $\mathcal{C}_-$  remontent le courant). 4) Sur le segment de droite  $x = 0, \tau \in [0, t_*]$ , on peut donc écrire  $J_- = \tilde{U}(0, \tau) - \chi \tilde{h}_0(\tau) = 0$ , d'où  $\tilde{U}(0, \tau) = \chi \tilde{h}_0(\tau) = \chi \tilde{h}_* \tau / t_*$ . De même sur la demi-droite  $x = 0, \tau \geq t_*$ , on a  $\tilde{U}(0, \tau) = \chi \tilde{h}_*$ . 5) Puisque  $J_+$  est constant le long des  $\mathcal{C}_+$ , on peut écrire  $J_+ = \tilde{U}(x, t) + \chi \tilde{h}(x, t) = \tilde{U}(x, \tau) + \chi \tilde{h}(x, \tau)$  avec  $\tau = t - \frac{x}{U_0 + c_0}$ . Comme  $J_- = 0$  partout, on a  $J_- = \tilde{U}(x, t) - \chi \tilde{h}(x, t) = 0$ . On en déduit  $\tilde{h}(x, t) = \tilde{h}_0 \left( t - \frac{x}{U_0 + c_0} \right) = \tilde{h}_* \left( t - \frac{x}{U_0 + c_0} \right) / t_*$  et  $\tilde{U}(x, t) = \chi \tilde{h}(x, t)$  pour  $\frac{x}{U_0 + c_0} \leq t \leq \frac{x}{U_0 + c_0} + t_*$ . 6) Pour  $t \geq t_*$ , on a  $h = h_0 + \tilde{h}_*$  pour  $0 \leq x \leq (U_0 + c_0)(t - t_*)$ ,  $h = h_0$  pour  $(U_0 + c_0)t \leq x$  avec une pente rectiligne reliant les deux valeurs. 7) Dans le cas torrentiel, il faut imposer une condition sur la vitesse en  $x = 0$  en plus de la condition sur la hauteur.

**Corrigé 0.1** Intumescences linéaires

1) Les équations linéarisées autour de l'état de base  $(h, U) = (h_0, 0)$  s'écrivent  $\frac{\partial \tilde{h}}{\partial t} + h_0 \frac{\partial \tilde{U}}{\partial x} = 0$  et  $\frac{\partial \tilde{U}}{\partial t} + g \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x} = 0$ . 2) Les caractéristiques sont des droites d'équations  $x = a_1 + c_0 t$  pour les  $\mathcal{C}_1$  et  $x = a_2 - c_0 t$  pour les  $\mathcal{C}_2$  avec  $c_0 = \sqrt{g h_0}$ . Les invariants de Riemann sont  $J_1(\tilde{U}, \tilde{h}) = \tilde{U} + \chi \tilde{h}$  et  $J_2(\tilde{U}, \tilde{h}) = \tilde{U} - \chi \tilde{h}$  avec  $\chi = \sqrt{\frac{g}{h_0}}$ . 3) En reportant les expressions proposées dans les équations, on obtient  $-c_0 \frac{d\tilde{h}_0}{dx} + h_0 \frac{d\tilde{U}_0}{dx} = (-c_0 + \mu c_0) \frac{d\tilde{h}_0}{dx} = 0$  et  $-c_0 \frac{d\tilde{U}_0}{dx} + g \frac{d\tilde{h}_0}{dx} = g(-\mu + 1) \frac{d\tilde{h}_0}{dx} = 0$ . Ces fonctions sont solutions si  $\mu = 1$ . Elles vérifient trivialement les conditions initiales pour  $t = 0$ . 4) Les invariants de Riemann sont  $J_1 = \tilde{U}(x, t) + \chi \tilde{h}(x, t) = \tilde{U}_0(a_1) + \chi \tilde{h}_0(a_1)$  le long des  $\mathcal{C}_1$  et  $J_2 = \tilde{U}(x, t) - \chi \tilde{h}(x, t) = \tilde{U}_0(a_2) - \chi \tilde{h}_0(a_2)$  le long des  $\mathcal{C}_2$  avec  $\chi = \sqrt{\frac{g}{h_0}}$ . Pour  $\mu = 1$ , on a  $J_2 = 0$  sur toutes les  $\mathcal{C}_2$ . On peut donc écrire le système  $\tilde{U} + \chi \tilde{h} = \tilde{U}_0(a_1) + \chi \tilde{h}_0(a_1)$  et  $\tilde{U} - \chi \tilde{h} = \tilde{U}_0(a_1) - \chi \tilde{h}_0(a_1)$  car  $\tilde{U}_0(a_2) - \chi \tilde{h}_0(a_2) = \tilde{U}_0(a_1) - \chi \tilde{h}_0(a_1) = 0$ . On en déduit  $\tilde{U}(x, t) = \tilde{U}_0(a_1) = \tilde{U}_0(x - c_0 t)$  et  $\tilde{h}(x, t) = \tilde{h}_0(a_1) = \tilde{h}_0(x - c_0 t)$ . La solution est donc

$\tilde{h}(x, t) = \tilde{h}_m$  et  $\tilde{U}(x, t) = \chi \tilde{h}_m$  pour  $x \leq c_0 t$ ,  $\tilde{h}(x, t) = \tilde{h}_m (1 - \frac{x-c_0 t}{L})$  et  $\tilde{U}(x, t) = \chi \tilde{h}_m (1 - \frac{x-c_0 t}{L})$  pour  $x \in [0, L]$ ,  $\tilde{h}(x, t) = 0$  et  $\tilde{U}(x, t) = 0$  pour  $x \geq L + c_0 t$ . La solution est donc une onde simple qui se déplace vers la droite. Les profils initiaux de hauteur de surface libre et de vitesse se propagent sans déformation à la vitesse  $c_0$ .



5) Les caractéristiques sont les mêmes que pour la question précédente. Pour  $\mu = -1$ , on a  $J_1 = 0$  sur toutes les  $C_1$ . On a donc  $\tilde{U}(x, t) = \tilde{U}_0(x + c_0 t)$  et  $\tilde{h}(x, t) = \tilde{h}_0(x + c_0 t)$ . La solution est donc une onde simple se déplaçant vers la gauche.

