

J. BARANGER

A. MACHMOUM

**Une norme « naturelle » pour la méthode des caractéristiques en éléments finis discontinus : cas 1-D**

*M2AN - Modélisation mathématique et analyse numérique*, tome 30, n° 5 (1996), p. 549-574

[http://www.numdam.org/item?id=M2AN\\_1996\\_\\_30\\_5\\_549\\_0](http://www.numdam.org/item?id=M2AN_1996__30_5_549_0)

© AFCET, 1996, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « M2AN - Modélisation mathématique et analyse numérique » implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Numérisation de documents anciens mathématiques  
<http://www.numdam.org/>



## UNE NORME « NATURELLE » POUR LA MÉTHODE DES CARACTÉRISTIQUES EN ÉLÉMENTS FINIS DISCONTINUS : CAS 1-D (\*)

par J. BARANGER <sup>(1)</sup>, A. MACHMOUM <sup>(1)</sup>

Résumé. — On considère, pour l'équation de convection stationnaire à une variable, la méthode des caractéristiques de pseudo-pas de temps  $k$  avec approximation de l'inconnue par des éléments finis  $P_r$  discontinus sur un maillage  $\mathcal{T}_h$ . On construit, pour cette méthode, une norme « naturelle », notée  $\| \cdot \|_{h,k}$ , pour laquelle on montre que le problème variationnel approché ( $P_h^k$ ) est bien posé et on obtient une majoration d'erreur. On montre que, quand  $k$  tend vers zéro, le problème ( $P_h^k$ ) (resp. la norme  $(\| \cdot \|_{h,k})$ ) a pour limite le problème ( $P_h$ ) (resp. la norme  $(\| \cdot \|_h)$ ), associé à la méthode de Galerkin discontinue.

Abstract. — We consider for the one dimensional steady transport equation the characteristic method with a pseudo time step  $k$ . The unknown is approximated by  $P_r$  discontinuous finite elements on mesh  $\mathcal{T}_h$ . For this method, we exhibit a « natural » norm  $\| \cdot \|_{h,k}$  for which we show that the discrete variational problem  $P_h^k$  is well posed and we give an error estimate. We show that when  $k$  goes to zero problem ( $P_h^k$ ) (resp. the  $\| \cdot \|_{h,k}$  norm) has as a limit problem ( $P_h$ ) (resp. the  $\| \cdot \|_h$  norm) associated to the Galerkin discontinuous method.

### 1. INTRODUCTION

On se propose d'étudier, pour une équation du premier ordre, les liens entre la méthode des caractéristiques de pseudo-pas de temps  $k$ , telle que décrite dans [3] mais avec approximation de l'inconnue par des éléments finis  $P_r$  discontinus, et la méthode de Galerkin discontinue introduite dans [7].

Dans [4] les auteurs remarquent que sur un maillage triangulaire et pour des éléments finis  $P_r$  discontinus, la méthode des caractéristiques converge formellement vers celle de Galerkin discontinue lorsque le pseudo-pas de temps tend vers zéro.

La norme d'étude de la méthode de Galerkin discontinue introduite dans [6] est la norme

$$\| u \|_h = ( |u|_{0,\Omega}^2 + \langle \langle [u] \rangle \rangle_h^2 )^{\frac{1}{2}},$$

(\*) Manuscrit reçu le 27 avril 1995 et sous forme révisée le 1<sup>er</sup> avril 1996.

<sup>(1)</sup> Laboratoire d'Analyse Numérique et CNRS URA 740 Université Lyon 1, 43, Bd du 11 Novembre 1918, 69622 Villeurbanne Cedex-France.

où  $|\cdot|_{0,\Omega}$  est la norme  $L^2(\Omega)$ ,  $[\cdot]$  est le saut à travers la frontière commune à deux éléments finis et  $\langle\langle \cdot \rangle\rangle_h$  est définie par :

$$\langle\langle v \rangle\rangle_h^2 = \int_{\Gamma_h \cup \Gamma} v^2 |b \cdot n| \, d\gamma$$

où  $\Gamma_h$  est l'ensemble des faces intérieures à  $\Omega$ .

On construit dans cet article une norme  $\|\cdot\|_{h,k}$  qui apparaît comme une norme « naturelle » d'étude de la méthode des caractéristiques. On montre que cette norme converge, lorsque  $k$  tend vers zéro vers la norme  $\|\cdot\|_h$ . On obtient également des estimations d'erreur pour la méthode des caractéristiques en norme  $\|\cdot\|_{h,k}$ , cohérentes avec celles de [3] pour la méthode de Galerkin discontinue.

Ces résultats sont actuellement limités au problème à une variable d'espace pour lequel on peut expliciter la solution du système des caractéristiques

$$\frac{dx}{dt} = b(x). \quad (1.1)$$

Cette étude de la méthode des caractéristiques est motivée par la construction de méthodes performantes pour la simulation d'écoulements de fluides viscoélastiques. Dans les modèles différentiels on doit résoudre une équation de transport du tenseur viscoélastique des contraintes (voir [1]).

Le plan est le suivant : au paragraphe 2 on rappelle la méthode de Galerkin discontinue et les majorations d'erreur en norme  $\|\cdot\|_h$  et on donne brièvement des résultats de majoration en norme  $|\cdot|_0$  pour la méthode des caractéristiques analogues à ceux de [3] pour le cas  $\nabla \cdot b = 0$ . Au paragraphe 3 on étudie le cas des éléments  $P_0$  qui permet d'introduire naturellement l'hypothèse  $c - \frac{1}{2} A' \geq c_0 > 0$ . Au paragraphe 4 on étudie la forme bilinéaire associée à la méthode des caractéristiques pour des éléments  $P_r$  discontinus ; on montre sa convergence vers celle de Galerkin discontinue quand  $k$  tend vers zéro et sa coercivité en norme  $\|\cdot\|_{h,k}$  obtenue grâce à une formule d'intégration par parties « épaisse » ; au dernier paragraphe, on obtient un résultat de majoration d'erreur.

## 2. MÉTHODE DE GALERKIN DISCONTINUE ET MÉTHODE DES CARACTÉRISTIQUES

### 2.1. Méthode de Galerkin discontinue

Soit  $\Omega$  un ouvert polygonal borné de  $\mathbb{R}^2$  de frontière  $\Gamma$  et soit  $\mathcal{T}_h$  une triangulation de  $\overline{\Omega}$

$$\overline{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_h} K.$$

On désigne par  $\Gamma_h$  la réunion des côtés intérieurs au maillage. On considère le problème stationnaire suivant :

$$(P) \quad \begin{cases} b \cdot \nabla u + cu = f & \text{dans } \Omega \\ u = g & \text{sur } \Gamma^- \end{cases}$$

avec  $\Gamma^- = \{x \in \Gamma, b \cdot n(x) < 0\}$  où  $n$  désigne la normale unitaire à  $\Gamma$  orientée vers l'extérieur de  $\Omega$  ; on suppose que le maillage est compatible avec  $\Gamma^-$ . On définit  $u^+$  et  $u^-$  par :  $u^+(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} u(x + \varepsilon b)$ ,  $u^-(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} u(x - \varepsilon b)$  et le saut de  $u$  par :  $[u] = u^+ - u^-$ .

Soit  $u_h \in V_h = \{u_h \in L^2(\Omega) ; u_h|_K \in P_r\}$  où  $P_r$  est l'ensemble des polynômes de degré inférieur ou égal à  $r$ . La méthode de Galerkin discontinue pour  $(P)$  est définie dans [7] par :

$$\int_K (b \cdot \nabla u_h + cu_h) v_h dx + \int_{\partial K^-} [u_h] v_h |n \cdot b| d\sigma = \int_K f v_h dx$$

$$\forall v_h \in P_r(K) \quad (2.1)$$

avec la convention  $u_h^- = g$  si  $\partial K^- \subset \Gamma^-$  où :

$$\partial K^- = \{x \in \partial K, b \cdot n(x) < 0\} \quad \text{et} \quad \partial K^+ = \{x \in \partial K, b \cdot n(x) < 0\}.$$

En posant :

$$B(u_h, v_h) = \sum_{K \in \mathcal{T}_h} \int_K (b \cdot \nabla u_h + cu_h) v_h dx + \sum_{\gamma \in \Gamma_h} \int_{\gamma} [u_h] v_h^+ |n \cdot b| d\sigma$$

$$+ \int_{\Gamma^+} u_h v_h |n \cdot b| d\sigma \quad (2.2)$$

$$L(v_h) = \int_{\Omega} f v_h dx + \int_{\Gamma^-} g v_h |n \cdot b| d\sigma \quad (2.3)$$

on peut écrire (2.1) sous forme variationnelle :

$$(P_h) \quad B(u_h, v_h) = L(v_h) \quad \forall v_h \in V_h. \quad (2.4)$$

On introduit suivant [6] une norme « naturelle » associée

$$\|u_h\|_h^2 = |u_h|_{0,\Omega}^2 + \int_{\Gamma_h} [u_h]^2 |n \cdot b| d\sigma + \int_{\Gamma^r} u_h^2 |n \cdot b| d\sigma. \quad (2.5)$$

Et on montre dans [6] l'estimation d'erreur suivante :

THÉORÈME 2.1 : *On suppose que  $b \in W^{1,\infty}(\Omega)$  et qu'il existe une constante  $c_0$  telle que  $c - \frac{1}{2} \nabla \cdot b \geq c_0 > 0$  et  $u \in H^{r+1}(\Omega)$  alors :*

$$\|u - u_h\|_h = O(h^{r+\frac{1}{2}}). \quad (2.6)$$

Un exemple numérique présenté dans [9] montre que cette estimation ne peut pas être améliorée sur un maillage quasi-uniforme.

Dans toute la suite,  $\Omega = ]0, 1[$  et  $b \geq b_0 > 0$ . Dans ce cas, (P) devient :

$$(P1) \quad \begin{cases} bu' + cu = f & \text{dans } \Omega \\ u(0) = g \end{cases}$$

On utilise les notations suivantes :  $K_i = [x_{i-1}, x_i]$  où  $x_i = ih$  et  $u_h = u_i$  sur  $K_i$  avec  $i = 1, \dots, N$ . Une approximation Galerkin discontinue du problème (P1) est de la forme :

$$\begin{aligned} \int_{x_{i-1}}^{x_i} (bu'_h + cu_h) v_h dx + (u_h^+(x_{i-1}) - u_h^-(x_{i-1})) v_h^+(x_{i-1}) b(x_{i-1}) \\ = \int_{x_{i-1}}^{x_i} f(x) v_h(x) dx \quad \forall v_h \in V_h \end{aligned} \quad (2.7)$$

avec  $u_h \in V_h = \{u_h \in L^2(]0, 1[) ; u_h|_K \in P_r\}$ . Dans le cas 1-D (2.2) et (2.3) s'écrivent :

$$\begin{aligned} B(u_h, v_h) &= \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} (bu'_h + cu_h) v_h dx \\ &+ \sum_{i=2}^N (u_h^+(x_{i-1}) - u_h^-(x_{i-1})) v_h^+(x_{i-1}) b(x_{i-1}) \\ &+ u_h^+(x_0) v_h^+(x_0) b(x_0) \end{aligned} \quad (2.8)$$

$$L(v_h) = \int_0^1 f(x) v_h(x) dx + gv_h(x_0), \quad (2.9)$$

le problème (2.7) devient donc :

$$(P_h) \quad B(u_h, v_h) = L(v_h) \quad \forall v_h \in V_h. \quad (2.10)$$

On rappelle que la coercivité de  $B$  s'obtient alors par le calcul suivant qui sera utilisé comme modèle au paragraphe 3. On utilise la formule d'intégration par parties :

$$2 \int_{x_{i-1}}^{x_i} (bu'_h) u_h dx + \int_{x_{i-1}}^{x_i} b'u_h^2 dx = \int_{\partial K_i} u_h^2 b \cdot n d\sigma \quad (2.11)$$

et l'égalité :

$$\begin{aligned} \sum_K \int_{\partial K} u_h^2 b \cdot n d\sigma &= \sum_{i=1}^{N-1} - [u_h^2] (x_i) b(x_i) - (u_h^+)^2(x_0) b(x_0) \\ &\quad + (u_h^-)^2(x_N) b(x_N) \end{aligned} \quad (2.12)$$

on trouve :

$$\begin{aligned} B(u_h, u_h) &= \int_0^1 \left( c - \frac{1}{2} b' \right) u_x^2 dx + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{N-1} (u_h^+(x_i) - u_h^-(x_i))^2 b(x_i) \\ &\quad + \frac{1}{2} (u_h^+)^2(x_0) b(x_0) + \frac{1}{2} (u_h^-)^2(x_N) b(x_N). \end{aligned} \quad (2.13)$$

Dans le cas 1-D la norme (2.5) devient :

$$\begin{aligned} \|u_h\|_h^2 &= \int_0^1 u_h^2 dx + \sum_{i=1}^{N-1} (u_h^+(x_i) - u_h^-(x_i))^2 b(x_i) \\ &\quad + (u_h^+)^2(x_0) b(x_0) + (u_h^-)^2(x_N) b(x_N). \end{aligned} \quad (2.14)$$

## 2.2. Méthode des caractéristiques

On introduit un paramètre  $k$  (pseudo pas de temps) et on note  $S(x, t, \tau)$  la solution du système différentiel des caractéristiques :

$$\frac{dS}{d\tau} = b(S)$$

avec  $S(x, t, t) = x$ . On pose :

$$X^k(x) = S(x, t, t - k). \quad (2.15)$$

Suivant [3], on approche le problème  $(P)$  par :

$$(P^k) \quad \begin{cases} \frac{u^k(x) - u^k(X^k(x))}{k} + cu^k = f & \text{dans } \Omega \\ u^k = g & \text{sur } \Gamma^- . \end{cases}$$

Une formulation variationnelle de  $(P^k)$  est de la forme :

$$\frac{1}{k} (u^k, v) - \frac{1}{k} (u^k(X^k(\cdot)), v) + c(u^k, v) = (f, v) \quad \forall v \in H^1(\Omega) \quad (2.16)$$

avec  $u^k \in H^1(\Omega)$  et  $u^k|_{\Gamma^-} = g$ , où  $(\cdot, \cdot)$  désigne le produit scalaire dans  $L^2(\Omega)$ . On peut remarquer que le problème (2.16) a une solution unique (voir [3]).

**THÉORÈME 2.2 :** *Si  $u \in H^1(\Omega)$  est solution de  $(P)$  et  $u^k$  est solution de  $(P^k)$ , et si on suppose de plus que les hypothèses suivantes sont vérifiées :*

$$\begin{cases} b \in W^{1,\infty}(\Omega) \\ \nabla \cdot b = 0 & \text{dans } \Omega \\ b \cdot n = 0 & \text{p.p sur } \Gamma \end{cases}$$

alors on a :

$$c_0 |u - u^k|_{0,\Omega} \leq C(b, u) k.$$

Pour la démonstration du Théorème 2.2, on utilise les mêmes techniques que dans [3] pour un problème de convection-diffusion.

*Remarque 2.1 :* Dans la démonstration du Théorème 2.2 on utilise l'hypothèse  $\nabla \cdot b = 0$  pour avoir l'égalité :  $\int_{\Omega} G(X^k(x)) dx = \int_{\Omega} G(x) dx$  ; en effet, d'après [8], si  $b$  est à divergence nulle alors le jacobien de la transformation  $x \rightarrow X^k(x)$  est égal à 1.

*Remarque 2.2 :* Dans [3], on montre une majoration d'erreur pour une approximation par EF de  $(P^k)$  obtenue par approximation  $P_1$  continue de  $u^k$  et  $P_0$  de  $b$ . Plus précisément : soit  $H_h$  un espace d'éléments finis constants

par morceaux sur  $\mathcal{T}_h$  et soit  $b_h$  une approximation de  $b$  dans  $H_h$ ; on suppose que  $g = 0$  et que  $r = 1$ . Alors on définit le problème discrétisé en espace de la façon suivante : trouver  $u_h^k \in V_h$  tel que :

$$\left( \left( \frac{1}{k} + c \right) u_h^k, z_h \right)_{0, \Omega} - \frac{1}{k} (u_h^k(X_h^k(\cdot)), z_h)_{0, \Omega} = (f, z_h)_{0, \Omega} \quad \forall z_h \in V_h \quad (2.17)$$

avec  $u_h^k = 0$  sur  $\Gamma$  et  $X_h^k(x) = S_h(x, (m+1)k, mk)$  où  $S_h$  est défini par :

$$\frac{dS_h}{d\tau} = b_h(S_h) \quad (2.18)$$

avec  $S_h(x, (m+1)k, (m+1)k) = x$ . Le problème (2.17) a une solution unique, de plus on a l'estimation d'erreur suivante :

$$|u_h^k - u|_{0, \Omega} \leq o\left(h + \frac{h^2}{k} + k\right). \quad (2.19)$$

### 3. ÉLÉMENTS FINIS $P_\theta$

L'étude qui suit a pour but de trouver une norme naturelle associée à la méthode des caractéristiques telle que, lorsque  $k$  tend vers 0, on retrouve la norme de Galerkin discontinue.

Pour simplifier l'écriture, on note  $u^k$  par  $u$  dans ce paragraphe. Soit  $\phi$  une primitive de  $\frac{1}{b}$ , on peut alors expliciter  $X^k(x)$  défini par (2.15),  $X^k(x) = \phi^{-1}(\phi(x) - k)$ ; soit  $\theta_1 = \phi^{-1}(\phi(x_0) + k)$ . On considère le problème :

$$(P^k) \quad \begin{cases} \frac{u(x) - u(X^k(x))}{k} + cu = f & \text{dans } ]0, 1[ \\ u(X^k(x)) = g & \text{si } x \in [x_0, \theta_1]. \end{cases}$$

Suivant [2], on peut supposer que  $u(X^k(x)) = g$  si  $x \in [x_0, \theta_1]$ . Une formulation variationnelle  $(P_h^k)$  du problème approché de  $(P^k)$  est donnée par :

$$\begin{aligned} (P_h^k) \quad & \int_{K_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_{K_i} cu_h(x) v_h(x) dx \\ & = \int_{K_i} f(x) v_h(x) dx \quad \forall v_h \in V_h. \quad (3.1) \end{aligned}$$

Soit  $\theta_i = \phi^{-1}(\phi(x_{i-1}) + k)$ . Comme  $b > 0$  alors  $\phi$  et  $\phi^{-1}$  sont croissantes. On choisit donc  $k$  tel que :  $\phi(x_{i-1}) < \phi(x_{i-1}) + k < \phi(x_i)$ . On obtient donc la condition CFL suivante :

$$k < \min_{i=1, N} (\phi(x_i) - \phi(x_{i-1})).$$

On a alors  $x_{i-1} < \theta_i < x_i$ .

Etudions tout d'abord le cas où  $i = 1$ . Dans ce cas, la formulation variationnelle (3.1) devient :

$$\int_{x_0}^{x_1} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_{x_0}^{x_1} c u_h(x) v_h(x) dx = \int_{x_0}^{x_1} f(x) v_h(x) dx. \quad (3.2)$$

Or si  $x \in [x_0, \theta_1]$  alors  $u_h(X^k(x)) = g$ . Donc le problème (3.2) devient :

$$\frac{\theta_1 - x_0}{k} u_1 v_1 + \int_{x_0}^{x_1} c u_h v_h dx = \int_{x_0}^{x_1} f v_h dx + \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} g v_h dx. \quad (3.3)$$

Supposons que  $i \neq 1$ . Donc pour  $x_{i-1} < x < \theta_i$ ,  $\phi(x_{i-1}) - k < \phi(x) < \phi(\theta_i) - k = \phi(x_{i-1})$ ; si on pose  $w_{i-1} = \phi^{-1}(\phi(x_{i-1}) - k)$  on obtient donc  $w_{i-1} < X^k(x) < x_{i-1}$ . Et en utilisant la condition CFL on trouve que  $x_{i-2} < w_{i-1}$ . Donc :

$$x_{i-2} < X^k(x) < x_{i-1}. \quad (3.4)$$

De même pour  $\theta_i < x < x_i$  on a

$$\phi(x_{i-1}) = \phi(\theta_i) - k < \phi(x) - k < \phi(x_i) - k$$

d'où  $x_{i-1} < X^k(x) < \phi^{-1}(\phi(x_i) - k) = w_i$  de plus  $w_i < x_i$  d'où :

$$x_{i-1} < X^k(x) < x_i. \quad (3.5)$$

Remarquons que le raisonnement fait ci-dessus pour obtenir (3.4) et (3.5) reste aussi valable pour des éléments finis  $P_r$  discontinus.

Donc on peut résumer pour  $r = 0$  et  $i \neq 1$  :

$$\text{si } x_{i-1} < x < \theta_i \Rightarrow u_h(x) = u_{i-1}$$

$$\text{et si } \theta_i < x < x_i \Rightarrow u_h(x) = u_i.$$

Le problème (3.1) devient donc :

$$\frac{\theta_i - x_{i-1}}{k} (u_i - u_{i-1}) v_i + \int_{K_i} c u_h v_h dx = \int_{K_i} f v_h dx \quad (3.6)$$

d'où, en sommant sur les  $i = 2, \dots, N$ , on trouve

$$\sum_{i=2}^N \frac{\theta_i - x_{i-1}}{k} (u_i - u_{i-1}) v_i + \int_{x_1}^1 c u_h v_h dx = \int_{x_1}^1 f v_h dx. \quad (3.7)$$

Sous la condition CFL, la formulation variationnelle ( $P_h^k$ ) est équivalente à :

$$\begin{aligned} \frac{\theta_1 - x_0}{k} u_1 v_1 + \sum_{i=2}^N \frac{\theta_i - x_{i-1}}{k} (u_i - u_{i-1}) v_i + \int_0^1 c u_h v_h dx \\ = \int_0^1 f v_h dx + \frac{1}{k} \int_0^1 g v_h dx. \end{aligned} \quad (3.8)$$

On définit  $B_c$  et  $L_c$  par :

$$\begin{aligned} B_c(u_h, v_h) = \frac{\theta_1 - x_0}{k} u_1 v_1 + \sum_{i=2}^N \frac{\theta_i - x_{i-1}}{k} (u_i - u_{i-1}) v_i \\ + \int_0^1 c u_h v_h dx \end{aligned} \quad (3.9)$$

$$L_c(v_h) = \int_0^1 f v_h dx + \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} g v_h dx. \quad (3.10)$$

On pose :

$$A_{i-1} = \frac{\theta_i - x_{i-1}}{k} \quad (3.11)$$

et on définit la norme associée à la méthode des caractéristiques par :

$$\begin{aligned} \|u_h\|_{h,k}^2 &= A_0 u_1^2 + \frac{1}{2} A_1 (u_2 - u_1)^2 + \dots + \frac{1}{2} A_{N-1} (u_N - u_{N-1})^2 \\ &+ A_N u_N^2 + \int_0^1 u_h^2 dx. \end{aligned} \quad (3.12)$$

Afin d'étudier la coercivité de  $B_c$  selon une démarche proche de celle utilisée par la méthode de Galerkin discontinue, on définit :

$$A(x) = \frac{\theta(x) - x}{k}. \quad (3.13)$$

La formule d'intégration par parties (2.11) a pour analogue :

$$-\frac{1}{2} \int_{x_{i-1}}^{x_i} A' u_i^2 dx + \frac{1}{2} (A_i - A_{i-1}) u_i^2 = 0. \quad (3.14)$$

On a alors :

THÉORÈME 3.1 : *Sous l'hypothèse  $c - \frac{1}{2} A' \geq c_0 > 0$  on a :*

$$B_c(u_h, u_h) \geq C \|u_h\|_{h,k}^2. \quad (3.15)$$

*Démonstration :* Si on utilise l'égalité (3.11),  $B_c(u_h, u_h)$  devient :

$$B_c(u_h, u_h) = A_0 u_1^2 + \sum_{i=2}^N A_{i-1} (u_i - u_{i-1}) u_i + \int_0^1 c u_h^2 dx. \quad (3.16)$$

En utilisant aussi l'équation (3.14) dans (3.16), on trouve :

$$\begin{aligned} B_c(u_h, u_h) &= \frac{1}{2} A_0 u_1^2 + \frac{1}{2} A_1 (u_2 - u_1)^2 + \dots + \frac{1}{2} A_{N-1} (u_N - u_{N-1})^2 \\ &+ \frac{1}{2} A_N u_N^2 + \int_0^1 \left( c - \frac{1}{2} A' \right) u_h v_h dx; \end{aligned} \quad (3.17)$$

donc si  $c - \frac{1}{2} A' \geq c_0 > 0$  on a la coercivité de  $B_c$ . ■

*Remarque 3.1 :* On peut énoncer le résultat de convergence suivant : on suppose que  $b \in W^{1,\infty}(\Omega)$ , alors lorsque  $k$  tend vers 0 la norme associée à la méthode des caractéristiques converge vers la norme associée à la méthode de Galerkin discontinue, plus précisément on a :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \|u_h\|_{h,k} = \|u_h\|_h. \quad (3.18)$$

En effet, si on pose  $\theta(x) = \phi^{-1}(\phi(x) + k)$  alors  $\theta$  peut s'écrire :

$$\theta(x) = \phi^{-1}(\phi(x)) + \frac{d\phi^{-1}}{dy}(\eta) k \quad (3.19)$$

avec  $\phi(x) < \eta < \phi(x) + k$ . Donc :

$$\theta(x) = x + kb(\phi^{-1}(\eta)) \quad (3.20)$$

d'où  $A(x) = b(\phi^{-1}(\eta))$  donc  $\lim_{k \rightarrow 0} A(x) = b(x)$  on a alors l'égalité (3.18).

*Remarque 3.2 :* L'hypothèse  $c - \frac{1}{2}A' \geq c_0 > 0$  du Théorème 3.1 correspond pour  $k \rightarrow 0$  à  $c - \frac{1}{2}b' \geq c_0 > 0$  du Théorème 2.1. En effet :

$$\begin{aligned} \theta'(x) &= \frac{d}{dx} \phi^{-1}(\phi(x) + k) = \frac{d\phi^{-1}}{dy}(\phi(x) + k) \frac{d\phi}{dx}(x) \\ &= \frac{d\phi^{-1}}{dy}(\phi(\theta(x))) \frac{d\phi}{dx}(x) = \frac{b(\theta(x))}{b(x)} \end{aligned}$$

Donc

$$\begin{aligned} A'(x) &= \frac{1}{k} (\theta'(x) - 1) = \frac{1}{k} \frac{b(\theta(x)) - b(x)}{b(x)} \\ &= \frac{\theta(x) - x}{kb(x)} b'(w_x) = \frac{b(\xi_x)}{b(x)} b'(w_x) \end{aligned}$$

où  $\xi_x$  et  $w_x$  sont tel que  $x < \xi_x < \phi^{-1}(\phi(x) + k)$  et  $x < w_x < \theta(x)$ . On a donc  $\lim_{k \rightarrow 0} A'(x) = b'(x)$ .

#### 4. ÉLÉMENTS FINIS $P_1$

On considère à nouveau le problème  $(P_h^k)$ . Trouver  $u_h \in V_h$  tel que  $\forall i = 1, \dots, N$

$$\begin{aligned} \int_{K_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_{K_i} c u_h(x) v_h(x) dx \\ = \int_{K_i} f(x) v_h(x) dx \quad \forall v_h \in V_h \quad (4.1) \end{aligned}$$

avec  $X^k(x) = \phi^{-1}(\phi(x) - k) = y$ , donc  $\phi(y) + k = \phi(x)$  d'où  $x = \phi^{-1}(\phi(y) + k) = \theta(y)$ . En sommant (4.1) sur les  $i$  on trouve :

$$\int_{x_0}^{x_1} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_{x_1}^1 \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx \quad (4.2)$$

$$+ \int_0^1 c(x) v_h(x) dx = \int_0^1 f(x) v_h(x) dx.$$

Suivant [2], on peut utiliser la condition  $u_h(X^k(x)) = g$  si  $x \in [x_0, \theta_1]$ . La formulation variationnelle (4.2) est donc équivalente à :

$$(P_h^k) \quad B_c(u_h, v_h) = L_c(v_h) \quad (4.3)$$

avec :

$$B_c(u_h, v_h) = \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h(x) - v_h(x)}{k} dx + \int_{x_1}^1 \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx \quad (4.4)$$

$$+ \int_{x_1}^1 \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_0^1 c(x) u_h(x) v_h(x) dx$$

$$L_c(v_h) = \int_0^1 f(x) v_h(x) dx + \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} g v_h(x) dx. \quad (4.5)$$

On définit la norme  $\| \cdot \|_{h,k}$  par :

$$\|u_h\|_{h,k}^2 = \int_0^1 u_h^2(x) dx + \frac{1}{k} \sum_{i=2}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx + \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h^2(x)}{k} dx$$

$$+ \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx + \frac{1}{k} \int_{\theta_1}^{x_1} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx. \quad (4.6)$$

On peut énoncer le résultat suivant :

**THÉORÈME 4.1 :** *On suppose que  $b \in W^{1,\infty}(\Omega)$  ; alors la forme bilinéaire  $B_c$  et la forme linéaire  $L_c$  définies par la méthode des caractéristiques convergent respectivement vers la forme bilinéaire  $B$  et la forme linéaire  $L$  définies par la méthode de Galerkin discontinue, quand  $k$  tend vers zéro ; de plus, on a :*

$$\lim_{k \rightarrow 0} \|u_h\|_{h,k} = \|u_h\|_h. \quad (4.7)$$

*Démonstration :* On a

$$X^k(x) = x - kb(\phi^{-1}(\eta)) \quad \text{avec} \quad \phi(x) - k < \eta < \phi(x)$$

donc

$$X^k(x) < x, \quad \text{et} \quad \theta(y) = y + kb(\phi^{-1}(\zeta))$$

avec  $\phi(y) < \zeta < \phi(y) + k$  donc  $\theta(y) > y$ . On a alors :

$$\int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(x)}{k} v_h(x) dx = \left( \frac{\theta_i - x_{i-1}}{k} \right) \times \frac{\int_{x_{i-1}}^{\theta_i} u_h(x) v_h(x) dx}{\theta_i - x_{i-1}},$$

d'où :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(x)}{k} v_h(x) dx = b(x_{i-1}) u_h^+(x_{i-1}) v_h^+(x_{i-1}). \quad (4.8)$$

De même, on a :

$$\int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx = \int_{X^k(x_{i-1})}^{X^k(\theta_i)} \frac{u_h(y)}{k} v_h(\theta(y)) \theta'(y) dy$$

en outre, on a :

$$\begin{aligned} X^k(\theta_i) - X^k(x_{i-1}) &= \\ &= (\theta_i - x_{i-1}) X^k(\lambda_i) \quad (X^k(x_{i-1}) < \lambda_i < X^k(\theta_i)) \\ &= (\theta_i - x_{i-1}) \frac{d}{dx} \phi^{-1}(\phi(\lambda_i) - k) = (\theta_i - x_{i-1}) \frac{d\phi^{-1}}{dy}(\phi(\lambda_i) - k) \frac{d\phi}{dx}(\lambda_i) \\ &= (\theta_i - x_{i-1}) \frac{d\phi^{-1}}{dy}(\phi(X^k(\lambda_i))) \frac{d\phi}{dx}(\lambda_i) = kb(\zeta_i) \frac{b(X^k(\lambda_i))}{b(\lambda_i)}, \end{aligned}$$

or  $X^k(\theta_i) = x_{i-1}$  car  $\theta_i = \theta(x_{i-1})$ , donc si on définit  $I$  par :

$$I = \frac{\int_{X^k(x_{i-1})}^{x_{i-1}} u_h(y) v_h(\theta(y)) \theta'(y) dy}{x_{i-1} - X^k(x_{i-1})},$$

on a alors :

$$\int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx = \frac{X^k(\theta_i) - X^k(x_{i-1})}{k} I.$$

Or  $y = X^k(x) = x - kb(\phi^{-1}(\zeta))$  donc

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx = b(x_{i-1}) u_h^-(x_{i-1}) v_h^+(x_{i-1}). \quad (4.9)$$

De même, on a :

$$\begin{aligned} \int_{\theta_i}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx &= \\ &= \int_{\theta_i}^{x_i} \frac{u_h(S(x, t, t)) - u_h(S(x, t, t-k))}{k} v_h(x) dx \end{aligned}$$

avec :

$$\begin{cases} \frac{dS}{d\tau}(x, t, \tau) = b(S) \\ S(x, t, t) = x \end{cases}$$

donc :

$$\begin{aligned} \int_{\theta_i}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx &= \\ &= \int_{\theta_i}^{x_i} \left( \frac{\partial f}{\partial \tau}(t) + o(k) \right) v_h(x) dx \quad [f(\tau) = u_h(S(x, t, \tau))] \\ &= \int_{\theta_i}^{x_i} \left( \frac{\partial S}{\partial \tau}(x, t, \tau)|_{\tau=t} \frac{\partial u_h}{\partial x}(S(x, t, \tau))|_{\tau=t} + o(k) \right) v_h(x) dx \\ &= \int_{x_{i-1}}^{x_i} (b(x) u_h'(x) + o(k)) v_h(x) dx, \end{aligned}$$

on a alors :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{\theta_i}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx = \int_{\theta_i}^{x_i} b(x) u_h'(x) v_h(x) dx. \quad (4.10)$$

En utilisant (4.8), (4.9) et (4.10), on en déduit que :

$$\lim_{k \rightarrow 0} B_c(u_h, v_h) = B(u_h, v_h). \quad (4.11)$$

De même, on a :

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow 0} L_c(v_h) &= \int_0^1 f(x) v_h(x) dx + b(x_0) g(x_0) v_h(x_0) \\ &= L(v_h) . \end{aligned} \quad (4.12)$$

Calculons maintenant la limite de  $\|u_h\|_{h,k}$  pour  $i = 2, \dots, N$ , on a :

$$\begin{aligned} \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx &= \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx \\ &\quad + \frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx , \end{aligned} \quad (4.13)$$

considérons le premier terme du second membre de (4.13) :

$$\begin{aligned} \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx &= \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} u_h^2(x) dx + \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} u_h^2(X^k(x)) dx \\ &\quad - \frac{2}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} u_h(x) u_h(X^k(x)) dx , \end{aligned} \quad (4.14)$$

or d'après (4.8) on a :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} u_h^2(x) dx = b(x_{i-1}) u_h^{+2}(x_{i-1}) .$$

En utilisant aussi les mêmes techniques pour démontrer (4.9), on trouve

$$\lim_{k \rightarrow 0} \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} (u_h(X^k(x)))^2 dx = b(x_{i-1}) u_h^{-2}(x_{i-1})$$

et de l'égalité (4.9), on a

$$\lim_{k \rightarrow 0} \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} u_h(x) u_h(X^k(x)) dx = b(x_{i-1}) u_h^+(x_{i-1}) u_h^-(x_{i-1}) ,$$

donc, on peut conclure que

$$\lim_{k \rightarrow 0} \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx = b(x_{i-1}) (u_h^+(x_{i-1}) - u_h^-(x_{i-1}))^2.$$

Considérons le deuxième terme du second membre de (4.13)

$$\frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx = k \int_{\theta_i}^{x_i} \left( \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} \right)^2 dx,$$

or d'après les étapes faites pour démontrer (4.10), on a :

$$\int_{\theta_i}^{x_i} \left( \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} \right)^2 dx = \int_{\theta_i}^{x_i} (b(x) u'(x) + o(k))^2 dx.$$

Donc, pour  $i = 1, \dots, N$  on a :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{\theta_i}^{x_i} \left( \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} \right)^2 dx = \int_{x_{i-1}}^{x_i} (b(x) u'(x))^2 dx.$$

On en déduit que le deuxième terme du second membre de (4.13) converge vers 0. De plus près (4.8) et (4.9) on a :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{\theta_i}^{x_i} \frac{u_h^2(x)}{k} dx = u_h^{+2}(x_0) b(x_0)$$

et

$$\lim_{k \rightarrow 0} \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx = u_h^{-2}(x_N) b(x_N).$$

On a alors :

$$\lim_{k \rightarrow 0} \|u_h\|_{h,k} = \|u_h\|_h,$$

ce qui démontre le Théorème 4.1 ■

Pour démontrer la coercivité de  $B_c$  on va utiliser une formule démontrée dans le lemme ci-dessous qu'on appellera formule d'intégration par parties épaisse et suggérée par la formule d'intégration (2.11) utilisée dans la méthode de Galerkin discontinue pour démontrer la coercivité de  $B$ .

LEMME 4.1 (formule d'intégration par parties épaisse) :

$$\begin{aligned}
 & \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_{x_{i-1}}^{x_i} A'(x) u_h(x) v_h(x) dx \\
 = & \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{v_h(X^k(x)) - v_h(x)}{k} u_h(X^k(x)) dx - \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 & + \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx . \tag{4.15}
 \end{aligned}$$

Démonstration : On a :

$$\begin{aligned}
 & \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_{x_{i-1}}^{x_i} A'(x) u_h(x) v_h(x) dx \\
 = & \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(x)}{k} dx - \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(x)}{k} dx \\
 & + \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{\theta'(x) - 1}{k} u_h(x) v_h(x) dx \\
 = & - \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(x)}{k} dx + \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{\theta'(x)}{k} u_h(x) v_h(x) dx \\
 = & - \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(x)}{k} dx + \int_{\theta_i}^{\theta_{i+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 = & - \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(x)}{k} dx + \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 & + \int_{\theta_i}^{x_{i-1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx + \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 = & \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(X^k(x)) - v_h(x)}{k} u_h(X^k(x)) dx - \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 & + \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx .
 \end{aligned}$$

ce qui démontre (4.15). ■

THÉORÈME 4.2 : Sous l'hypothèse  $c - \frac{1}{2}A' \geq c_0 > 0$  on a :

$$B_c(u_h, u_h) \geq C \|u_h\|_{h,k}^2. \quad (4.16)$$

*Démonstration* : En appliquant l'égalité (4.4) pour  $v_h = u_h$  on a :

$$\begin{aligned} B_c(u_h, u_h) &= \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h^2(x)}{k} dx + \int_{x_1}^1 \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} u_h(x) dx \\ &\quad + \int_{\theta_1}^{x_1} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} u_h(x) dx + \int_0^1 c(x) u_h^2(x) dx \\ &= \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} u_h(x) dx \\ &\quad + \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h(x) u_h(X^k(x))}{k} dx + \int_0^1 c(x) u_h^2(x) dx \end{aligned}$$

et du lemme 4.1 avec  $v_h = u_h$  on déduit

$$\begin{aligned} B_c(u_h, u_h) &= \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} \left( c(x) - \frac{1}{2}A'(x) \right) u_h^2(x) dx + \\ &\quad + \frac{1}{2k} \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx \\ &\quad + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \left( - \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx + \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx \right) \\ &\quad + \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h(x) u_h(X^k(x))}{k} dx \end{aligned}$$

ce qui se réduit à

$$\begin{aligned}
 B_c(u_h, u_h) &= \int_0^1 \left( c(x) - \frac{1}{2} A'(x) \right) u_h^2(x) dx + \\
 &+ \frac{1}{2k} \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx \\
 &- \frac{1}{2} \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx + \frac{1}{2} \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx \\
 &+ \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h(x) u_h(X^k(x))}{k} dx
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &\int_0^1 \left( c(x) - \frac{1}{2} A'(x) \right) u_h^2(x) dx + \frac{1}{2k} \int_{x_0}^{\theta_1} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx \\
 &+ \frac{1}{2k} \int_{\theta_1}^{x_1} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx \\
 &+ \frac{1}{2k} \sum_{i=2}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx \\
 &- \frac{1}{2} \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx + \frac{1}{2} \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx \\
 &+ \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h(x) u_h(X^k(x))}{k} dx .
 \end{aligned}$$

On obtient alors après simplification de termes :

$$\begin{aligned}
 B_c(u_h, u_h) &= \int_0^1 \left( c(x) - \frac{1}{2} A'(x) \right) u_h^2(x) dx + \\
 &+ \frac{1}{2k} \int_{x_1}^1 (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx + \frac{1}{2} \int_{x_0}^{\theta_1} \frac{u_h^2(x)}{k} dx \\
 &+ \frac{1}{2} \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h^2(X^k(x))}{k} dx + \frac{1}{2k} \int_{\theta_1}^{x_1} (u_h(x) - u_h(X^k(x)))^2 dx
 \end{aligned}$$

donc si  $c - \frac{1}{2}A'(x) \geq c_0 > 0$ , on a la coercivité de  $B_c$  par rapport à la norme  $\| \cdot \|_{h,k}$  ■

### 5. MAJORATION D'ERREUR

Pour donner une estimation d'erreur pour la méthode des caractéristiques on va utiliser une autre forme de  $B_c$  démontrée dans le Lemme ci-dessous et suggérée par la deuxième expression de  $B$  de la méthode de Galerkin discontinue.

LEMME 5.1 : La forme bilinéaire  $B_c$  peut être définie par :

$$\begin{aligned}
 B_c(u_h, v_h) &= \int_0^1 (c(x) - A'(x)) u_h(x) v_h(x) dx - \\
 &\quad - \int_{x_1}^1 \frac{v_h(x) - v_h(X^k(x))}{k} u_h(X^k(x)) dx \\
 &\quad - \int_{\theta_1}^{x_1} \frac{v_h(x) - v_h(X^k(x))}{k} u_h(X^k(x)) dx \\
 &\quad + \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx .
 \end{aligned} \tag{5.1}$$

*Démonstration* : En appliquant le lemme 4.1 à  $(P_h^k)$  on trouve

$$\begin{aligned}
 &\int_{x_{i-1}}^{x_i} (c - A'(x)) u_h(x) v_h(x) dx - \\
 &\quad - \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{v_h(x) - v_h(X^k(x))}{k} u_h(X^k(x)) dx \\
 &\quad - \int_{x_{i-1}}^{\theta_i} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 &\quad + \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 &= \int_{x_{i-1}}^{x_i} f(x) v_h(x) dx ,
 \end{aligned}$$

en sommant de  $i = 1, \dots, N$  on obtient

$$\begin{aligned}
 & \int_0^1 (c - A'(x)) u_h(x) v_h(x) dx - \\
 & \quad - \int_{x_1}^1 \frac{v_h(x) - v_h(X^k(x))}{k} u_h(X^k(x)) dx \\
 & \quad - \int_{\theta_1}^{x_1} \frac{v_h(x) - v_h(X^k(x))}{k} u_h(X^k(x)) dx \\
 & \quad + \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{u_h(X^k(x)) v_h(X^k(x))}{k} dx \\
 & = \int_0^1 f(x) v_h(x) dx + \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} g v_h(x) dx. \tag{5.2}
 \end{aligned}$$

En comparant (5.2) avec  $(P_h^k)$  on déduit 5.1. ■

LEMME 5.2 : Si  $u \in H^1(\Omega)$  est solution de  $(P^k)$  alors on a la relation de consistance forte :

$$B_c(u - u_h, v_h) = 0 \quad \forall v_h \in V_h \tag{5.3}$$

où  $u_h$  est la solution du problème  $(P_h^k)$ .

Démonstration : Soit  $v_h \in V_h$  on a

$$\begin{aligned}
 B_c(u_h, v_h) &= \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} u_h(x) v_h(x) dx + \int_{x_1}^1 \frac{u_h(x) - u_h(X^k(x))}{k} v_h(x) dx \\
 &+ \int_{\theta_1}^{x_1} \frac{u(x) - u(X^k(x))}{k} v_h(x) dx + \int_0^1 c(x) u(x) v_h(x) dx \tag{5.4}
 \end{aligned}$$

or puisque  $u$  est solution du problème continu on a

$$\frac{u(x) - u(X^k(x))}{k} + c(x) u(x) = f(x) \tag{5.5}$$

d'où

$$\begin{aligned}
 B_c(u_h, v_h) &= \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} u(x) v_h(x) dx + \int_{x_0}^{\theta_1} c(x) u(x) v_h(x) dx + \int_{\theta_1}^1 f(x) v_h(x) dx \\
 &= \int_{x_0}^{\theta_1} \left( \frac{u(x)}{k} + c(x) u(x) \right) v_h(x) dx + \int_{\theta_1}^1 f(x) v_h(x) dx \\
 &= \int_{x_0}^{\theta_1} \left( \frac{u(X^k(x))}{k} + f(x) \right) v_h(x) dx + \int_{\theta_1}^1 f(x) v_h(x) dx \\
 &= \frac{1}{k} \int_{x_0}^{\theta_1} g v_h(x) dx + \int_{\theta_1}^1 f(x) v_h(x) dx \\
 &= L_c(v_h)
 \end{aligned}$$

donc  $B_c(u - u_h, v_h) = 0$ . ■

### Estimation d'erreur

On rappelle la majoration d'erreur (voir [5]) suivante :

LEMME 5.3 : Soit  $P_h u$  la projection orthogonale dans  $L^2(\Omega)$  de  $u$  sur  $V_h$ ,  $m = 0, 1$   $1 \leq p \leq \infty$  et  $r \geq 0$ , alors il existe  $C$  indépendante de  $h$  telle que :

$$|u - P_h u|_{m,p,K} \leq Ch^{r+1-m} |u|_{r+1,p,K}, \quad \forall u \in W^{r+1,p}(K).$$

On peut alors donner une estimation d'erreur *a priori* du problème P1 traité par la méthode des caractéristiques.

THÉORÈME 5.1 : On suppose que  $b \in W^{1,\infty}(\Omega)$ ,  $u \in W^{r+1,\infty}(\Omega)$  avec  $r \geq 0$  et qu'il existe  $c_0$  tel que  $c - \frac{1}{2}A' \geq c_0 > 0$  alors :

$$\|u - u_h\|_{h,k} = O\left(h^{r+1} + \frac{h^{r+1}}{\sqrt{k}}\right). \quad (5.6)$$

Démonstration : Soit  $P_h u$  la projection orthogonale dans  $L^2(\Omega)$  de  $u$  sur  $V_h$  on a :

$$c \|u_h - P_h u\|_{h,k}^2 \leq B_c(u_h - P_h u, u_h - P_h u) = B_c(u - P_h u, u_h - P_h u).$$

D'après (5.1) :

$$B_c(u - P_h u, u_h - P_h u) = \int_0^1 (c - A'(x))(u - P_h u)(u_h - P_h u) dx - \sum_{i=1}^N \int_{x_i}^1 \frac{(u_h - P_h u)(x) - (u_h - P_h u)(X^k(x))}{k} (u_h - P_h u)(X^k(x)) dx \quad (5.7)$$

$$- \sum_{i=1}^{N-1} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{(u_h - P_h u)(x) - (u_h - P_h u)(X^k(x))}{k} (u_h - P_h u)(X^k(x)) dx \quad (5.8)$$

$$+ \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{(u_h - P_h u)(X^k(x))(u_h - P_h u)(X^k(x))}{k} dx. \quad (5.9)$$

Si on définit  $S$  par

$$S = \sum_{i=1}^N \left( \frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} (u - P_h u)(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}}$$

alors on peut majorer (5.7) par

$$\begin{aligned} & \sum_{i=1}^N \int_{\theta_i}^{x_i} \frac{(u_h - P_h u)(x) - (u_h - P_h u)(X^k(x))}{k} (u_h - P_h u)(X^k(x)) dx \\ & \leq \sum_{i=1}^N \left( \frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} ((u_h - P_h u)(x) - (u_h - P_h u)(X^k(x)))^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} S \\ & \leq \|u_h - P_h u\|_{h,k} S. \end{aligned}$$

De même, on définit  $T$  par

$$T = \sum_{i=1}^{N-1} \left( \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{(u_h - P_h u)^2(X^k(x))}{k} dx \right)^{\frac{1}{2}}$$

alors on peut majorer (5.8) par :

$$\begin{aligned} & \sum_{i=1}^{N-1} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} \frac{(u_h - P_h u)(x) - (u_h - P_h u)(X^k(x))}{k} (u - P_h u)(X^k(x)) dx \\ & \leq \sum_{i=1}^{N-1} \left( \frac{1}{k} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} ((u_h - P_h u)(x) - (u_h - P_h u)(X^k(x)))^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} T \\ & \leq \|u_h - P_h u\|_{h,k} T. \end{aligned}$$

Enfin pour (5.9) on a :

$$\begin{aligned} & \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{(u_h - P_h u)(X^k(x))(u - P_h u)(X^k(x))}{k} dx \\ & \leq \left( \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{(u_h - P_h u)^2(X^k(x))}{k} \right)^{\frac{1}{2}} \left( \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{(u - P_h u)^2(X^k(x))}{k} \right)^{\frac{1}{2}} \quad (5.10) \end{aligned}$$

$$\leq \|u_h - P_h u\|_{h,k} \left( \int_{x_N}^{\theta_{N+1}} \frac{(u - P_h u)^2(X^k(x))}{k} \right)^{\frac{1}{2}} \quad (5.11)$$

Donc pour estimer  $\|u_h - P_h u\|_{h,k}$  il suffit d'estimer les termes  $A$  et  $B$  pour  $i = 1, N$  avec :

$$\begin{aligned} A &= \left( \frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} (u - P_h u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ B &= \left( \frac{1}{k} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} (u - P_h u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}}. \end{aligned}$$

Pour  $A$  :

$$\begin{aligned} \left( \frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} (u - P_h u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}} &= \left( \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{X^k(x_i)} (u - P_h u)^2(x) \theta'(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ &\leq C \left( \frac{1}{k} \int_{x_{i-1}}^{X^k(x_i)} (u - P_h u)^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ &\leq \frac{C}{\sqrt{k}} h_K^{r+1} |u|_{r+1,2,K}. \end{aligned}$$

Pour  $B$  :

$$\begin{aligned} \left( \frac{1}{k} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} (u - P_h u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}} &= \left( \frac{1}{k} \int_{X^k(x_i)}^{x_i} (u - P_h u)^2(x) \theta'(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ &\leq C \left( \frac{|x_i - X^k(x_i)|}{k} \right)^{\frac{1}{2}} |u - P_h u|_{0, \infty} \\ &\leq C \left( \frac{|x_i - X^k(x_i)|}{k} \right)^{\frac{1}{2}} h_K^{r+1} |u|_{r+1, \infty, K}. \end{aligned}$$

Or  $x_i - X^k(x_i) = \int_0^k w'(l) dl$  avec

$$w(l) = \phi^{-1}(\phi(x_i) - l) = -b(\phi^{-1}(\phi(x_i) - l)).$$

On a alors

$$\begin{aligned} \left( \frac{1}{k} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} (u - P_h u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}} &\leq \left( \frac{1}{k} \left| \int_0^k b(\phi(x_i) - l) dl \right| h_K^{r+1} |u|_{r+1, \infty, K} \right) \\ &\leq C h_K^{r+1} |u|_{r+1, \infty, K} \end{aligned}$$

de plus, de la définition de la norme  $\| \cdot \|_{h,k}$  on a :

$$\begin{aligned} \|P_h u - u\|_{h,k} &\leq C \left( |P_h u - u|_{0, \Omega} + \frac{1}{\sqrt{k}} |P_h u - u|_{0, \Omega} \right) \\ &\quad + \sum_{i=1}^N \left( \frac{1}{k} \int_{x_i}^{\theta_{i+1}} (P_h u - u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ &\quad + \sum_{i=1}^N \left( \frac{1}{k} \int_{\theta_i}^{x_i} (u - P_h u)^2(X^k(x)) dx \right)^{\frac{1}{2}}. \end{aligned}$$

On conclut donc que l'estimation de  $\|P_h u - u\|_{h,k}$  se fait également par A et B. Enfin on a :

$$\|u_h - u\|_{h,k} \leq \|u_h - P_h u\|_{h,k} + \|P_h u - u\|_{h,k} \quad (5.12)$$

on a alors :

$$\|u - u_h\|_{h,k} = O\left(h^{r+1} + \frac{h^{r+1}}{\sqrt{k}}\right) \quad (5.13)$$

d'où le résultat. ■

*Remarque 5.1 :* On peut remarquer que la majoration d'erreur est au mieux  $O(h^{r+\frac{1}{2}})$  pour  $k \leq h$ , comme dans la majoration d'erreur donnée par la méthode de Galerkin discontinue [6] et exactement  $O(h^{r+\frac{1}{2}})$  pour  $k = Ch$ .

## RÉFÉRENCES

- [1] J. BARANGER, D. SANDRI, 1992, *Finite element approximation of viscoelastic fluid flow : existence of solutions and error bounds. I-Discontinuous constraints*, *Numer. Math.*, **63**, pp. 13-27.
- [2] J. P. BENQUÉ, G. LABADIE and J. RONAT, 1982, *A new finite element method for Navier Stokes equation coupled with a temperature equation*, *Proc. 4th. Int. Symp on FEM in flow problems* (Ed. T. Kawai), North-Holland, Amsterdam, pp. 295-301.
- [3] A. BERMUDEZ, J. DURANY, 1987, *La méthode des caractéristiques pour les problèmes de convection-diffusion stationnaires*, *M<sup>2</sup>AN*, **21**, n° 1, pp. 7-26.
- [4] M. FORTIN, A. FORTIN, *Une note sur les méthodes de caractéristiques et de Lesaint-Raviart pour les problèmes hyperboliques stationnaires*, *M<sup>2</sup>AN*, **23**, n° 4, pp. 593-596.
- [5] V. GIRAULT, P. A. RAVIART, 1986, *Finite element method for Navier Stokes equations, Theory and Algorithms*, Berlin Heidelberg New York, Springer.
- [6] C. JOHNSON, J. PITKARANTA, 1987, *An analysis of the discontinuous Galerkin method for a scalar hyperbolic equation*, *Math of Comp.*, **46**, pp. 1-26.
- [7] P. LESAIN, P. A. RAVIART, 1974, *On a finite element method for solving the neutron transport equations*, in *Mathematical aspects of finite element in partial differential equations* (C. de Boor ed.), pp. 89-123. Academic Press.
- [8] J. E. MARSDEN and T. J. R. HUGHES, 1983, *Mathematical foundations of Elasticity*, Prentice-Hall.
- [9] T. E. PATERSON, *A note on the convergence of the discontinuous Galerkin method for a scalar hyperbolic equation*, *SIAM J. Numer. Anal.*, **26**, pp. 133-140.