

Transport de masse ou d'énergie dans les milieux fortement hétérogènes: Passage du régime elliptique vers l'hyperbolique Loïc DIJOUX(loic.dijoux2@univ-reunion.fr), Vincent FONTAINE(vincent.fontaine@univ-reunion.fr)

Loïc Dijoux, Vincent Fontaine

▶ To cite this version:

Loïc Dijoux, Vincent Fontaine. Transport de masse ou d'énergie dans les milieux fortement hétérogènes: Passage du régime elliptique vers l'hyperbolique Loïc DIJOUX(loic.dijoux2@univ-reunion.fr), Vincent FONTAINE(vincent.fontaine@univ-reunion.fr). Assemblé générale du laboratoire PIMENT, Nov 2017, Petit île, La Réunion. hal-01657657

HAL Id: hal-01657657 https://hal.science/hal-01657657v1

Submitted on 7 Dec 2017

HAL is a multi-disciplinary open access archive for the deposit and dissemination of scientific research documents, whether they are published or not. The documents may come from teaching and research institutions in France or abroad, or from public or private research centers. L'archive ouverte pluridisciplinaire **HAL**, est destinée au dépôt et à la diffusion de documents scientifiques de niveau recherche, publiés ou non, émanant des établissements d'enseignement et de recherche français ou étrangers, des laboratoires publics ou privés.



Transport de masse ou d'énergie dans les milieux fortement hétérogènes: Passage du régime elliptique vers l'hyperbolique

Loic DIJOUX(loic.dijoux2@univ-reunion.fr), Vincent FONTAINE(vincent.fontaine@univ-reunion.fr) Université de la Réunion



(7)

(8)

Contexte – 1

- Equation de diffusion-convection ou équation de transport
 - $\nabla \cdot (-\bar{K}\vec{\nabla}u + \vec{\beta}u) = f$ in Ω
- Où \bar{K} : le tenseur de conductivité, u : la variable étudiée, $\vec{\beta}$: le champ des vitesses and fle terme source. Champs d'applications:
- Transport de soluté au sein d'un fluide
- Transport de chaleur au sein d'un fluide où des milieux solides/poreux Ecoulement au sein des milieux poreux (Loi de Darcu)

Grands principes des HdG - 2

Construction d'un flux stabilisé aux frontières des éléments:

	$\vec{\hat{\sigma}}_h \cdot \vec{n}_e = \vec{\sigma}_h \cdot \vec{n}_e + \tau_e(u_h + \hat{u}_h)$	(1)
Dans notre cas nous avons:		
	-	

$$\tau_e = \vec{n}_e^t \vec{K} \vec{n}_e + max(-\vec{\beta} \cdot \vec{n}_e, 0) \tag{2}$$

Le choix du paramètre τ_e aux frontières de chaques éléments permet d'agir directement sur les propriétés de la concervation de la masse et sur l'expresion de la continuité du flux à l'interface des éléments. [1]

Bases d'approximations polynomiales – 3

 $\mathcal{P}_k(A)$ désigne l'ensemble des polynômes d'ordre k dans un domaine A. Pour tout éléments K de T_h nous définissons les espaces d'approximations tels que:

 $\mathcal{Q}_h^k = \{ q \in L^2(\Omega) : q \mid_K \in \mathcal{Q}^k(K) \, \forall K \in \mathcal{T}_h \},\$

et nous ajoutons l'espace des traces de u_h:

 $\mathcal{M}_{h}^{k} = \{ \mu \in L^{2}(\varepsilon_{h}) : \mu \mid_{e} \in \mathcal{P}^{k}(e) \, \forall e \in \varepsilon_{h} \}$

Ecoulement dans un milieu poreux - 6



Propiétés des bases de Raviar-Thomas - 4

Expression générale de la base vectorielle de dimention d et d'ordre k sur un élément A (a).			
[2]: $(\mathcal{RT}_{h}^{k})^{d}(A) = (\mathcal{P}^{k})^{d}(A) + \mathbf{X}^{d} \times \mathcal{P}^{k}(A)$	(3)		
Définition des degrés de liberté sur un élément quelconque A dont les frontières sont notées ∂A et tel que $\vec{\omega} \in (\mathcal{RT}_h^k)^d(A)$:			
$\langle \vec{u}_{i}, \vec{n}_{i}, \mu \rangle_{2k} = \delta_{i} \delta_{i} \forall \mu \in P^{k}$	(4)		

$$\begin{aligned} & (\omega_i \cdot n_j, \mu_l)_{\partial K} = \delta_{ij} \delta_{il} \forall \mu_l \in P^{n} \\ & (\vec{w}_i, \vec{p}_j)_K = \delta_{ij} \forall \vec{p}_j \in (P^{k-1})^d \end{aligned}$$

$$(4)$$

Formulation faible discrète – 5

Trouver $(\vec{\sigma}_h, u_h, \hat{u}_h) \in \mathsf{RT}_h^k \times \mathsf{Q}_h^k \times \mathsf{M}_h^k$ tel que:

Avec :

$$\left(\vec{\sigma}_{h},\vec{\omega}_{h}\right)_{A} - \left(u_{h},\nabla\cdot\vec{\omega}_{h}\right)_{A} + \left(\hat{u}_{h},\vec{\omega}_{h}\cdot\vec{n}_{e}\right)_{\partial A} = 0 \tag{6}$$

$$\left(\vec{\sigma}_h - K \vec{\sigma}_h - \beta u_h, \vec{\omega}_h \right)_A = 0$$

$$\left(\nabla \cdot \vec{\sigma}_h, a_h \right)_A + \left\langle \tau (u_h - \hat{u}_h), a_h \right\rangle_{AA} = (f, a_h)_A$$

$$\langle \| \hat{\sigma} \|, \mu_h \rangle_{\partial A} = 0 \tag{9}$$

$$\vec{\sigma}_h = -\bar{\vec{K}}\vec{\nabla}u_h + \vec{\beta}u_h$$

$$\vec{\sigma}_h = \sum_{i=1}^{ddl} \sigma_i \vec{\omega}_i \qquad u_h = \sum_{i=1}^{ddl} u_i q_i \qquad \hat{u}_h = \sum_{i=1}^{ddl} \hat{u}_i \mu_i \tag{10}$$

Transport de masse sans diffusion – 7



Conclusion - 8

- Flux stabilisé aux interfaces des éléments
- Souplesse de passage du régime elliptique vers le régime hyperbolique

References

N. C. NGATES, J. PENNIE, NO B. GOGANIN, An implicit high-order hybridizable discontinuous Galerkin method for linear convection-diffusion equations, Journal of Computational Physics, 226 (2009), pp. 3232-3254.
 P. A. RAVIAT AND J. M. THOUNS, A mixed Inite element method for 2-nd order elliptic problems, Springer Berlin Heidelberg, Berlin, Heidelberg, 1977, pp. 220-315.

