



Vers une Modélisation Mathématique de la Filtration des Globules Blancs du Sang

Mohamed Belhadj

Directeurs de thèse : J-F. Gerbeau, T. Hadhri et B. Perthame



Plan de l'exposé

- I. Description du problème et modélisation
 - → J.-F. Gerbeau, INRIA
 - → E. Cancès, ENPC
 - → J.L Wautier, L. Barbe, Institut National de la Transfusion Sanguine
- ➡ II. Analyse mathématique d'un modèle de transport réaction
 - J.-F. Gerbeau, INRIA
 - → B. Perthame, ENS & INRIA
- ➡ III. Ecoulement dans un milieu fibreux
 - → J.-F. Gerbeau, INRIA
 - → E. Cancès, ENPC
 - → A. Mikelic, Univ. Lyon
- ▶ IV. Quelques simulations



I. Description du problème et modélisation



Motivation

- Pourquoi déleucocyter? :

Amélioration de la sécurité transfusionnelle

- réduction des complications observées chez certains receveurs
- prévention de la transmission d'agents infectieux vectorisés par les leucocytes (virus, bactéries)



Motivation

- Pourquoi déleucocyter? :

Amélioration de la sécurité transfusionnelle

- réduction des complications observées chez certains receveurs
- prévention de la transmission d'agents infectieux vectorisés par les leucocytes (virus, bactéries)



Principe de la déleucocytation par filtration

- La poche de sang est suspendue, écoulement par gravité
- durée: 30 minutes env. (20 ml/minute)
- → Filtre constitué de feuilles de fibres (porosité 90%)
- ightharpoonup Diamètre des premiers pores: 60 μm
- Rétention essentiellement physico-chimique (adhésion)
- ➡ Rétention mécanique (tamisage) ?
- environ 99.97 % des leucocytes sont retenus
- environ 15% des globules rouges perdues





Principe de la déleucocytation par filtration

- La poche de sang est suspendue, écoulement par gravité
- durée: 30 minutes env. (20 ml/minute)
- → Filtre constitué de feuilles de fibres (porosité 90%)
- ightharpoonup Diamètre des premiers pores: 60 μm
- Rétention essentiellement physico-chimique (adhésion)
- ➡ Rétention mécanique (tamisage) ?
- environ 99.97 % des leucocytes sont retenus
- environ 15% des globules rouges perdues

En France:

- Filtration systématique
- ➤ Seuil légal: 10⁶ de leucocytes dans le filtrat
- 3 millions de poches traitées par an





- ► Etude macro: A. Bruil et al. (1995) (modèle 1D)
- ► Etude micro : L. Barbe et J.L. Wautier (2002) (affinité chimique entre leucocytes et fibres)



- ► Etude macro: A. Bruil et al. (1995) (modèle 1D)
- → Etude micro: L. Barbe et J.L. Wautier (2002) (affinité chimique entre leucocytes et fibres)

Difficultés de la modélisation :

- → la taille des particules et des pores est du même ordre de grandeur: les échelles ne peuvent pas être séparées
- fluide complexe
- mécanisme de rétention (adhésion, tamisage, colmatage)
- écoulement dans un milieu fibreux



Modélisation de la filtration

Ecoulement: Fluide newtonien très visqueux, équation de Darcy:

$$\begin{cases} \mathbf{u} + \frac{\mathbf{K}}{\mu} \mathbf{\nabla} \mathbf{p} &= \mathbf{f} \\ \operatorname{div} \mathbf{u} &= 0 \end{cases}$$

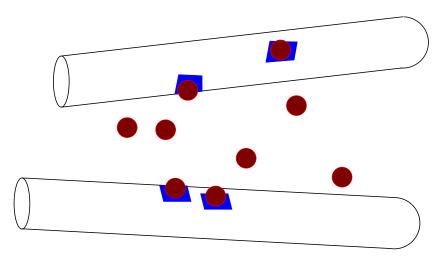


Modélisation de la filtration

Ecoulement: Fluide newtonien très visqueux, équation de Darcy:

$$\begin{cases} \mathbf{u} + \frac{\mathbf{K}}{\mu} \mathbf{\nabla} \mathbf{p} &= \mathbf{f} \\ \operatorname{div} \mathbf{u} &= 0 \end{cases}$$

Adhesion:



c: concentration de leucocytes dans le sang

s: surface occupée par les leucocytes / surface libre sur les fibres



$$\begin{cases} \frac{\partial}{\partial t}(\omega c) + \operatorname{div}(uc - \omega \mathbf{A}(u)\nabla c) &= -\frac{f}{a}\frac{\partial s}{\partial t} \\ \frac{\partial s}{\partial t} &= a k(u) cB(s) \end{cases}$$

avec par exemple:

$$B(s) = 1 - \frac{s}{s_{max}}$$

→ a: aire occupée par un leucocyte sur la fibre

 \rightarrow f: surface spécifique du filtre, i.e. surface de fibres par unité de volume

→ A : dispersion

 $\rightarrow \omega$: porosité

→ k : vitesse de "réaction"

Remarques:

- → Applications :
 - → la pénétration d'anticorps dans des tissus tumoraux et leur réaction avec des antigènes (Fenmori *et al.*, 1989)
 - → le transport de colloïdes (virus, bactéries) dans des aquifères sableux (Elimelech, Sun, Ryan, 2001).



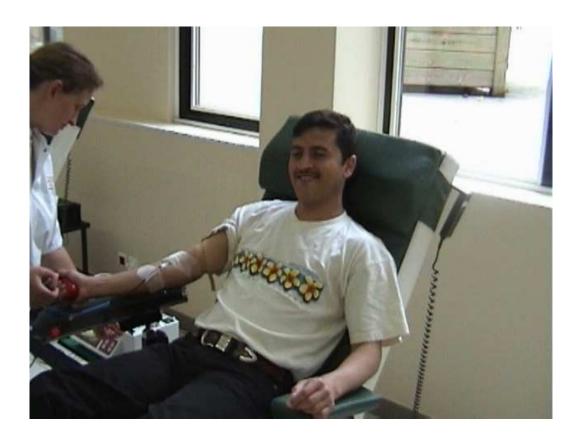
Remarques:

- → Applications :
 - → la pénétration d'anticorps dans des tissus tumoraux et leur réaction avec des antigènes (Fenmori *et al.*, 1989)
 - → le transport de colloïdes (virus, bactéries) dans des aquifères sableux (Elimelech, Sun, Ryan, 2001).
- Eventuellement:
 - $\rightarrow \omega = \omega_0 \beta s$ (Herzig *et al.*, 2001)
 - \rightarrow K = K(s)

- → Prélèvement au Centre de Transfusion de Armées
- → 5 volontaires, 1 poche perdue



- → Prélèvement au Centre de Transfusion de Armées
- → 5 volontaires, 1 poche perdue





 Mesures débit et concentration dans le filtrat à l'Institut National de la Transfusion Sanguine

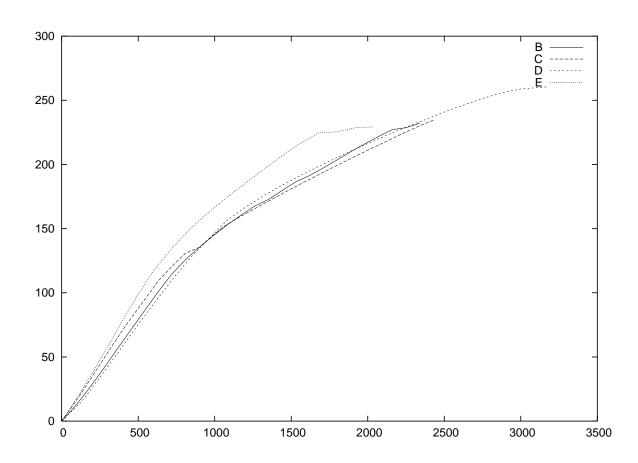


 Mesures débit et concentration dans le filtrat à l'Institut National de la Transfusion Sanguine



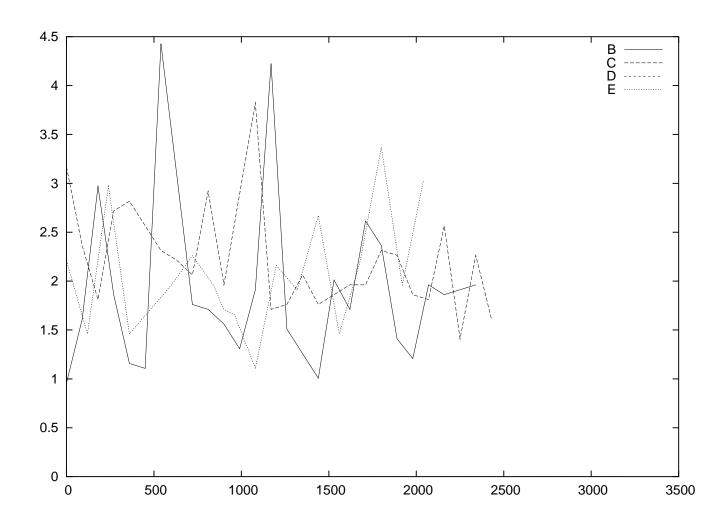


Volume filtré en fonction du temps:



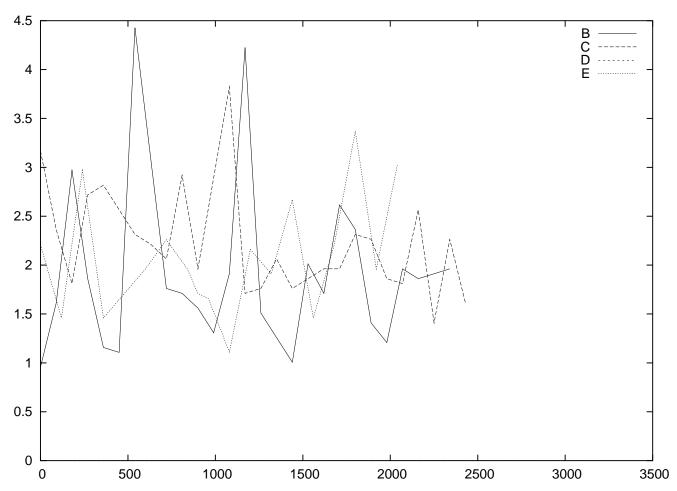


Concentration des particules dans le filtrat en fonction du temps:





Concentration des particules dans le filtrat en fonction du temps:



ightarrow ces résultats ne nous ont malheureusement pas permis de valider ou d'améliorer notre modèle.



II. Analyse d'un modèle de transport réaction



$$(P_k) \begin{cases} \partial_t c + \operatorname{div} \mathbf{A}(c) - \sum_{i,j=1}^d \frac{\partial^2 \varphi_{ij}(c)}{\partial x_i \partial x_j} &= -k \, c \, s, \\ \partial_t s &= -k \, c \, s, \\ c(0,x) &= c_0(x) \ge 0, \\ s(0,x) &= s_0(x) \ge 0, \end{cases}$$

où k>0

D. Hilhorst, R. van der Hout, L.A. Peletier (1996, 1997, 2000), R. Eymard (2000) et R. Eymard, D. Hilhorst (2001)

- ightharpoonup Comportement asymptotique lorsque $k \to \infty$
- → Plusieurs termes généraux de réaction.

$$\Rightarrow \ \varphi(c) = \int_0^c D(\xi) \, d\xi \ \text{avec} \ D(\xi) > 0 \ \text{pour} \ \xi > 0.$$

→ ...

Equation plus générale : système hyperbolique parabolique avec diffusion dégénérée et non-isotrope.

Hypothèses:

 $(arphi'_{ij})\in \mathcal{C}^1(\mathbb{R})$ est une matrice symétrique positive, $\mathbf{A}=(A_1,\ldots,A_d)\in (\mathcal{C}^1(\mathbb{R}))^d, \mathbf{A}(0)=0,$ $c_0\in L^1(\mathbb{R}^d)\cap L^\infty(\mathbb{R}^d), c_0\geq 0$ p.p. dans \mathbb{R}^d , et $\int_{\mathbb{R}^d}|x|^2c_0\,dx<\infty,$ $s_0\in L^1(\mathbb{R}^d)\cap L^\infty(\mathbb{R}^d),$ et $s_0\geq 0$ p.p. dans \mathbb{R}^d .



Proposition 1 (P_k) admet une unique solution $(c,s) \in \mathcal{C}(\mathbb{R}^+; L^1(\mathbb{R}^d))^2$. De plus, on a les propriétés suivantes :

- (i) Principe du maximum : $0 \le c(x,t) \le ||c_0||_{L^{\infty}(\mathbb{R}^d)}$, $0 \le s(x,t) \le ||s_0||_{L^{\infty}(\mathbb{R}^d)}$.
- (ii) Propriété de contraction :

Soient (c,s) et $(\overline{c},\overline{s})$ deux solutions correspondant à (c_0,s_0) et $(\overline{c}_0,\overline{s}_0)$:

$$||c(t) - \overline{c}(t)||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + ||s(t) - \overline{s}(t)||_{L^1(\mathbb{R}^d)} \le ||c_0 - \overline{c}_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + ||s_0 - \overline{s}_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)}.$$

(iii) Propriété de comparison : Si $c_0 \leq \overline{c}_0$ et $s_0 \leq \overline{s}_0$ alors $\forall t \geq 0$,

$$c(t) \leq \overline{c}(t)$$
 et $s(t) \leq \overline{s}(t)$ p.p. dans \mathbb{R}^d .

(iv) Inégalité d'entropie : Pour deux fonctions régulières, croissantes S et Σ , avec S convexe, et avec les notations $({\bf A}^S)'={\bf A}'S', \, (\varphi^S_{ij})'=\varphi'_{ij}S',$

$$(\psi^S_{ik})'=(arphi'_{ik}S'')^{1/2}$$
, on a $abla.\psi^S(c)\in \left(L^2(\mathbb{R}^+ imes\mathbb{R}^d)
ight)^d$, et

$$\partial_t [S(c) + \Sigma(s)] + \operatorname{div} \mathbf{A}^{\mathbf{S}}(c) - \sum_{i,j=1}^d \frac{\partial^2 \varphi_{ij}^S(c)}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{k=1}^d |\nabla \cdot \psi^S(c)|^2 \le 0.$$



Lemme 1 On suppose que

$$(\varphi') \ge \alpha.Id$$

avec $\alpha > 0$.

- (i) Alors une solution $(c,s) \in \mathcal{C}^{\infty}(\mathbb{R}^+; \mathcal{S}(\mathbb{R}^d))$ de P_k satisfait les propriétés de la Proposition 1.
- (ii) De plus, on a pour tout $t \geq 0$,

$$\|\partial_{t}c(t)\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + \|\partial_{t}s(t)\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} \leq \beta \|\nabla c_{0}\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + \|\sum_{i,j=1}^{d} \frac{\partial^{2}\varphi_{ij}(c_{0})}{\partial x_{i}\partial x_{j}}\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + 2k\|c_{0}s_{0}\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})}$$

avec
$$\beta = \sup_{|\xi| \le ||c_0||_{L^{\infty}(\mathbb{R}^d)}} |\mathbf{A}'(\xi)|.$$

Lemme 2

On suppose que $c_0 \in L^2(\mathbb{R}^d) \cap L^{\infty}(\mathbb{R}^d)$, et la diffusion est non-dégénérée.

Alors, pour tout T > 0, le problème P_k admet une solution

$$(c,s) \in L^2(0,T;H^1(\mathbb{R}^d)) \cap \mathcal{C}([0,T];L^2(\mathbb{R}^d))$$

Si on suppose de plus que $c_0, s_0 \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$ et $\mathbf{A}, \varphi \in \mathcal{C}^{\infty}(\mathbb{R})$, alors $c, s \in \mathcal{C}^{\infty}((0,T); \mathcal{S}(\mathbb{R}^d))$.



Lemme 2

On suppose que $c_0 \in L^2(\mathbb{R}^d) \cap L^{\infty}(\mathbb{R}^d)$, et la diffusion est non-dégénérée.

Alors, pour tout T > 0, le problème P_k admet une solution

$$(c,s) \in L^2(0,T;H^1(\mathbb{R}^d)) \cap \mathcal{C}([0,T];L^2(\mathbb{R}^d))$$

Si on suppose de plus que $c_0, s_0 \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$ et $\mathbf{A}, \varphi \in \mathcal{C}^{\infty}(\mathbb{R})$, alors $c, s \in \mathcal{C}^{\infty}((0,T); \mathcal{S}(\mathbb{R}^d))$.

Preuve.

Théorème du point fixe de Schauder et les résultats standards sur les problèmes paraboliques non-dégénérés. \diamondsuit



Preuve de la proposition 1

Etape 1. On suppose que c_0 et $s_0 \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$.

Technique de régularisation par convolution : $\varphi_{\varepsilon} = \rho_{\varepsilon} * \varphi$ et $\mathbf{A}_{\varepsilon} = \rho_{\varepsilon} * \mathbf{A}$ En particulier, on suppose que $\varphi'_{\varepsilon} \geq \varepsilon > 0$. On considère le problème approché

$$P_k^{\varepsilon} \begin{cases} \partial_t c_{\varepsilon} + \operatorname{div} \mathbf{A}_{\varepsilon}(c_{\varepsilon}) - \operatorname{div} \left(\varphi_{\varepsilon}'(c_{\varepsilon}) \cdot \nabla c_{\varepsilon} \right) &= -k c_{\varepsilon} s_{\varepsilon}, \\ \partial_t s_{\varepsilon} &= -k c_{\varepsilon} s_{\varepsilon}. \end{cases}$$

Montrons que $\{(c_{\varepsilon}, s_{\varepsilon})\}_{{\varepsilon}>0}$ est relativement compact dans $\mathcal{C}(0, T; L^1(\mathbb{R}^d))$.



Preuve de la proposition 1

Etape 1. On suppose que c_0 et $s_0 \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$.

Technique de régularisation par convolution : $\varphi_{\varepsilon} = \rho_{\varepsilon} * \varphi$ et $\mathbf{A}_{\varepsilon} = \rho_{\varepsilon} * \mathbf{A}$ En particulier, on suppose que $\varphi'_{\varepsilon} \geq \varepsilon > 0$. On considère le problème approché

$$P_k^{\varepsilon} \begin{cases} \partial_t c_{\varepsilon} + \operatorname{div} \mathbf{A}_{\varepsilon}(c_{\varepsilon}) - \operatorname{div} \left(\varphi_{\varepsilon}'(c_{\varepsilon}) \cdot \nabla c_{\varepsilon} \right) &= -k c_{\varepsilon} s_{\varepsilon}, \\ \partial_t s_{\varepsilon} &= -k c_{\varepsilon} s_{\varepsilon}. \end{cases}$$

Montrons que $\{(c_{\varepsilon}, s_{\varepsilon})\}_{{\varepsilon}>0}$ est relativement compact dans $\mathcal{C}(0, T; L^1(\mathbb{R}^d))$.

Soit $h=(h_1,\ldots,h_d)\in\mathbb{R}^d$, avec $h_i>0$.

Soit $\tau_h c_{\varepsilon}(t,x) = c_{\varepsilon}(t,x+h)$ et $\tau_h s_{\varepsilon}(t,x) = s_{\varepsilon}(t,x+h)$.

$$\|\tau_h c_{\varepsilon}(t) - c_{\varepsilon}(t)\|_{L^1(\mathbb{R}^d)} + \|\tau_h s_{\varepsilon}(t) - s_{\varepsilon}(t)\|_{L^1(\mathbb{R}^d)}$$

$$\leq \|\tau_h c_0 - c_0\|_{L^1(\mathbb{R}^d)} + \|\tau_h s_0 - s_0\|_{L^1(\mathbb{R}^d)}.$$

Théorème de Fréchet-Kolmogorov $\Longrightarrow \{(c_{\varepsilon}(t,\cdot),s_{\varepsilon}(t,\cdot))\}_{\varepsilon>0}$ est relativement localement compact dans $(L^1(\mathbb{R}^d))^2 \quad \forall \ t \in [0,T].$



Pour montrer la compacité relative globale dans $(L^1(\mathbb{R}^d))^2 \ \forall t \in [0,T]$, On multiplie

$$\partial_t c_{\varepsilon} + \operatorname{div} \mathbf{A}_{\varepsilon}(c_{\varepsilon}) - \operatorname{div} \left(\varphi_{\varepsilon}'(c_{\varepsilon}) \nabla c \right) = -k c_{\varepsilon} s_{\varepsilon}$$

par $|x|^2/2$ et on intègre par parties :

$$\frac{d}{dt} \int_{\mathbb{R}^d} \frac{|x|^2}{2} c_{\epsilon} \ dx - \int_{\mathbb{R}^d} x \cdot \mathbf{A}_{\varepsilon}(c_{\epsilon}) \ dx - d \int_{\mathbb{R}^d} \varphi_{\varepsilon}(c_{\epsilon}) \ dx \le 0.$$



Pour montrer la compacité relative globale dans $(L^1(\mathbb{R}^d))^2 \ \forall t \in [0,T]$, On multiplie

$$\partial_t c_{\varepsilon} + \operatorname{div} \mathbf{A}_{\varepsilon}(c_{\varepsilon}) - \operatorname{div} \left(\varphi_{\varepsilon}'(c_{\varepsilon}) \nabla c \right) = -k c_{\varepsilon} s_{\varepsilon}$$

par $|x|^2/2$ et on intègre par parties :

$$\frac{d}{dt} \int_{\mathbb{R}^d} \frac{|x|^2}{2} c_{\epsilon} \ dx - \int_{\mathbb{R}^d} x \cdot \mathbf{A}_{\varepsilon}(c_{\epsilon}) \ dx - d \int_{\mathbb{R}^d} \varphi_{\varepsilon}(c_{\epsilon}) \ dx \le 0.$$

On pose
$$\mathcal{R}(t)=\int_{\mathbb{R}^d}rac{|x|^2}{2}c_\epsilon\;dx$$
 et $M(t)=\int_{\mathbb{R}^d}c_\epsilon\;dx$, on aura

$$\frac{d}{dt}\mathcal{R}(t) \le C\left(\int_{\mathbb{R}^d} |x| c_{\epsilon} \ dx + \int_{\mathbb{R}^d} c_{\epsilon} \ dx\right) \le C(\mathcal{R}(t) + M(t)),$$

Puisque $M(t) \leq M(0)$ et $\mathcal{R}(0)$ est fini, le lemme de Gronwall $\implies \mathcal{R}(t)$ est borné par une valeur indépendente de ε . Ceci implique l'équi-intégrabilité de $\{c_{\varepsilon}\}_{\varepsilon}$. De même pour $\{s_{\varepsilon}\}_{\varepsilon}$...



Finalement, d'après le Lemme 1, $\forall 0 < t_1 < t_2 < T - \eta$,

$$\sup_{t \in [t_1, t_2]} \|c_{\varepsilon}(t + \eta) - c_{\varepsilon}(t)\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + \sup_{t \in [t_1, t_2]} \|s_{\varepsilon}(t + \eta) - s_{\varepsilon}(t)\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})}$$

$$\leq \sup_{t \in [t_1, t_2]} \left\| \int_{0}^{\eta} \partial_{t} c_{\varepsilon}(t + \xi) d\xi \right\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + \sup_{t \in [t_1, t_2]} \left\| \int_{0}^{\eta} \partial_{t} s_{\varepsilon}(t + \xi) d\xi \right\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})}$$

$$\leq \beta \eta \|\nabla c_{0}\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + \eta \|\Delta \varphi_{\varepsilon}(u_{0})\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + 2k\eta \|c_{0} s_{0}\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})}.$$

Théorème Ascoli $\Longrightarrow \{(c_{\varepsilon}, s_{\varepsilon})\}_{\varepsilon}$ est relativement compact dans $\mathcal{C}(0,T;L^1(\mathbb{R}^d))^2$. Par conséquent, on peut extraire une sous-suite $(c_{\varepsilon},s_{\varepsilon})$ qui converge dans $\mathcal{C}(0,T;L^1(\mathbb{R}^d))^2$ vers (c,s).

En passant à la limite, on déduit que (c,s) est solution du problème P_k et satisfait les propriétés de la proposition 1.

Etape 2. Relaxation des hypothèses de régularité sur (c_0, s_0) .



Etape 2. Relaxation des hypothèses de régularité sur (c_0, s_0) .

Soient c_0^n et s_0^n deux suites de $\mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$ qui convergent vers c_0 et s_0 dans $L^1(\mathbb{R}^d)$.

Il existe une solution (c_n, s_n) correspondant aux données initiales (c_0^n, s_0^n) qui satisfait en particulier la propriété de contraction.

Par conséquent, (c_n, s_n) est une suite de Cauchy dans l'espace de Banach $\mathcal{C}(0, T; L^1(\mathbb{R}^d))$.

A fortiori, (c_n, s_n) converge dans $\mathcal{C}(0, T; L^1(\mathbb{R}^d))^2$ vers (c, s) qui est solution du problème P_k et satisfait les propriétés de la proposition 1. \diamondsuit



Proposition 2

Quand k tend vers l'infini, la solution (c_k, s_k) de (P_k) , admet une limite dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)^2$ notée par $(c,s)\in L^\infty(\mathbb{R}^+;L^1(\mathbb{R}^d))^2$ qui satisfait

$$\left\{ \begin{array}{rcl} \partial_t(c-s) + \operatorname{div} \mathbf{A}(c) - \sum_{i,j=1}^d \frac{\partial^2 \varphi_{ij}(c)}{\partial x_i \partial x_j} &=& 0, \ \operatorname{dans} \mathcal{D}'((0,T) \times \mathbb{R}^d), \\ c &\geq & 0, \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \mathbb{R}^d \times (0,T), \\ s &\geq & 0, \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \mathbb{R}^d \times (0,T), \\ cs &= & 0, \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \mathbb{R}^d \times (0,T), \\ c(0,x) - s(0,x) &= & c_0(x) - s_0(x), \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \mathbb{R}^d. \end{array} \right.$$



Proposition 2

Quand k tend vers l'infini, la solution (c_k, s_k) de (P_k) , admet une limite dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)^2$ notée par $(c,s)\in L^\infty(\mathbb{R}^+;L^1(\mathbb{R}^d))^2$ qui satisfait

$$(P_{\infty}) \left\{ \begin{array}{rcl} \partial_t(c-s) + \operatorname{div} \mathbf{A}(c) - \sum_{i,j=1}^d \frac{\partial^2 \varphi_{ij}(c)}{\partial x_i \partial x_j} &=& 0, \ \operatorname{dans} \, \mathcal{D}'((0,T) \times \mathbb{R}^d), \\ c &\geq & 0, \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \, \mathbb{R}^d \times (0,T), \\ s &\geq & 0, \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \, \mathbb{R}^d \times (0,T), \\ cs &=& 0, \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \, \mathbb{R}^d \times (0,T), \\ c(0,x) - s(0,x) &=& c_0(x) - s_0(x), \ \operatorname{p.p.} \ \operatorname{dans} \, \mathbb{R}^d. \end{array} \right.$$

Remarque : (P_{∞}) est équivalent à :

$$(Q_{\infty}) \begin{cases} \partial_t w + \operatorname{div} \mathbf{A}(w_+) - \sum_{i,j=1}^d \frac{\partial^2 \varphi_{ij}(w_+)}{\partial x_i \partial x_j} &= 0, \quad \operatorname{dans} \mathcal{D}'((0,T) \times \mathbb{R}^d), \\ w(0,x) &= c_0(x) - s_0(x) \quad \text{p.p. dans } \mathbb{R}^d. \end{cases}$$

Comme $c\geq 0,$ $s\geq 0$ et cs=0, la transformation $(c,s)\to w=c-s$ est inversible. En effet, si w>0 alors c=w, s=0 et si w<0 alors s=-w, c=0. Ainsi, $c=w_+$



Preuve de la proposition 2

Pour $h \in \mathbb{R}^d$, $\tau_h c_k(t, x) = c_k(t, x + h)$ et $\tau_h s_k(t, x) = s_k(t, x + h)$.

Soit $\omega(\cdot)$ le module initial L^1 de continuité

$$\omega(h) = \sup_{|\bar{h}| \le h} \|c^{0}(\cdot + \bar{h}) - c^{0}(\cdot)\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})} + \|s^{0}(\cdot + \bar{h}) - s^{0}(\cdot)\|_{L^{1}(\mathbb{R}^{d})}.$$

▶ Compacité de s_k . En intégrant $\partial_t s_k = -kc_k s_k$ et en utilisant $s_k \ge 0$, on obtient pour tout T > 0,

$$k \int_0^T \!\! \int_{\mathbb{R}^d} \!\! c_k s_k \, dx \, dt = - \int_{\mathbb{R}^d} \!\! \left(s_k(T, x) - s_k(0, x) \right) dx \le \int_{\mathbb{R}^d} \!\! s_0 \, dx \stackrel{\mathsf{def}}{=} m_0.$$

Ainsi, on a

$$k\|c_k s_k\|_{L^1(\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^d)} \le m_0,$$

et

$$c_k s_k \to 0 \text{ in } L^1(\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^d) \text{ quand } k \to \infty.$$



On a aussi $\|\partial_t s_k\|_{L^1_{t,x}} \leq m_0$, et comme

$$||\tau_h s_k - s_k||_{L^1(\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^d)} \leq T||\tau_h c_0 - c_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + T||\tau_h s_0 - s_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)}$$

$$\leq T \omega(|h|),$$

On déduit la compacité locale de $(s_k)_k$ dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$.



On a aussi $\|\partial_t s_k\|_{L^1_{t,x}} \leq m_0$, et comme

$$||\tau_h s_k - s_k||_{L^1(\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^d)} \leq T||\tau_h c_0 - c_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + T||\tau_h s_0 - s_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)}$$

$$\leq T \omega(|h|),$$

On déduit la compacité locale de $(s_k)_k$ dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$.

Montrons la compacité de $(c_k)_k$.

► Compacité en espace: En vertu de la propriété de contraction, on a :

$$||\tau_h c_k - c_k||_{L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)} \leq T||\tau_h c_0 - c_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + T||\tau_h s_0 - s_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)}$$

$$\leq T \omega(|h|).$$

On a aussi $\|\partial_t s_k\|_{L^1_{t,x}} \leq m_0$, et comme

$$||\tau_h s_k - s_k||_{L^1(\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^d)} \leq T||\tau_h c_0 - c_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + T||\tau_h s_0 - s_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)}$$

$$\leq T \omega(|h|),$$

On déduit la compacité locale de $(s_k)_k$ dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$.

Montrons la compacité de $(c_k)_k$.

► Compacité en espace: En vertu de la propriété de contraction, on a :

$$||\tau_h c_k - c_k||_{L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)} \leq T||\tau_h c_0 - c_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)} + T||\tau_h s_0 - s_0||_{L^1(\mathbb{R}^d)}$$

$$\leq T \omega(|h|).$$

➤ Compacité en temps.

Pour $\eta \in \mathbb{R}$, $\mathcal{T}_{\eta}c_k(t,x) = c_k(t+\eta,x)$.

Soit ε une constante positive constant qui sera fixée par la suite, et soit $\rho_{\varepsilon} \in \mathcal{C}^{\infty}(\mathbb{R}^d)$ une suite de régularisation s'annulant en dehors de la boule de rayon ε centerée en 0.



Soient t_1 et t_2 tels que $0 < t_1 < t_2 < T - \eta$, on a

$$\int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} c_k - c_k| \leq \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} c_k - \mathcal{T}_{\eta} (c_k * \rho_{\varepsilon})| + \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k * \rho_{\varepsilon} - c_k|$$
$$+ \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} (c_k * \rho_{\varepsilon}) - c_k * \rho_{\varepsilon}|.$$



Soient t_1 et t_2 tels que $0 < t_1 < t_2 < T - \eta$, on a

$$\int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} c_k - c_k| \leq \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} c_k - \mathcal{T}_{\eta} (c_k * \rho_{\varepsilon})| + \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k * \rho_{\varepsilon} - c_k|$$
$$+ \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} (c_k * \rho_{\varepsilon}) - c_k * \rho_{\varepsilon}|.$$

Le premier et le second term du second membre sont treaté de la mêe façon :

$$\int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k * \rho_{\varepsilon} - c_k| \le \int_{t_1}^{t_2} \int_{|y| < \varepsilon} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k(t, x - y) - c_k(t, x)| \le T \,\omega(\varepsilon).$$



Soient t_1 et t_2 tels que $0 < t_1 < t_2 < T - \eta$, on a

$$\int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} c_k - c_k| \leq \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} c_k - \mathcal{T}_{\eta} (c_k * \rho_{\varepsilon})| + \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k * \rho_{\varepsilon} - c_k|
+ \int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |\mathcal{T}_{\eta} (c_k * \rho_{\varepsilon}) - c_k * \rho_{\varepsilon}|.$$

Le premier et le second term du second membre sont treaté de la mêe façon :

$$\int_{t_1}^{t_2} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k * \rho_{\varepsilon} - c_k| \le \int_{t_1}^{t_2} \int_{|y| < \varepsilon} \int_{\mathbb{R}^d} |c_k(t, x - y) - c_k(t, x)| \le T \,\omega(\varepsilon).$$

Pour le troisième terme du second membre, On note

$$\partial_t(c_k * \rho_{\varepsilon}) = -\sum_{i=1}^d A_i(c_k) * \frac{\partial \rho_{\varepsilon}}{\partial x_i} + \varphi(c_k) * \triangle \rho_{\varepsilon} - (k c_k s_k) * \rho_{\varepsilon},$$



$$\int_{t_{1}}^{t_{2}} \int_{\mathbb{R}^{d}} |\mathcal{T}_{\eta}(c_{k} * \rho_{\varepsilon}) - c_{k} * \rho_{\varepsilon}| \leq \int_{t_{1}}^{t_{2}} \int_{\mathbb{R}^{d}}^{\eta} \int_{\xi=0}^{\eta} |\partial_{t}(c_{k} * \rho_{\varepsilon})(t + \xi, x)| \\
\leq \frac{\eta}{\varepsilon} ||\mathbf{A}(c_{k})||_{L_{t,x}^{1}} + \frac{\eta}{\varepsilon^{2}} ||\varphi(c_{k})||_{L_{t,x}^{1}} + \eta ||kc_{k}s_{k}||_{L_{t,x}^{1}} \\
\leq C\left(\eta + \frac{\eta}{\varepsilon} + \frac{\eta}{\varepsilon^{2}}\right),$$

où C est une constante indépendante de ε , η et k.

$$\int_{t_{1}}^{t_{2}} \int_{\mathbb{R}^{d}} |\mathcal{T}_{\eta}(c_{k} * \rho_{\varepsilon}) - c_{k} * \rho_{\varepsilon}| \leq \int_{t_{1}}^{t_{2}} \int_{\mathbb{R}^{d}} \int_{\xi=0}^{\eta} |\partial_{t}(c_{k} * \rho_{\varepsilon})(t + \xi, x)| \\
\leq \frac{\eta}{\varepsilon} ||\mathbf{A}(c_{k})||_{L_{t,x}^{1}} + \frac{\eta}{\varepsilon^{2}} ||\varphi(c_{k})||_{L_{t,x}^{1}} + \eta ||kc_{k}s_{k}||_{L_{t,x}^{1}} \\
\leq C \left(\eta + \frac{\eta}{\varepsilon} + \frac{\eta}{\varepsilon^{2}} \right),$$

où C est une constante indépendante de ε , η et k.

Ainsi, en choisissant $\varepsilon=\eta^{1/3}$, il existe une constante C>0, indépendante de k, telle que

$$\|\mathcal{T}_{\eta}c_k - c_k\|_{L^1((t_1,t_2)\times\mathbb{R}^d)} \le C\left(\eta^{1/3} + \omega(\eta^{1/3})\right).$$

Par conséquent, on a la compacité locale de $(c_k)_k$ dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$.



$$\int_{t_{1}}^{t_{2}} \int_{\mathbb{R}^{d}} |\mathcal{T}_{\eta}(c_{k} * \rho_{\varepsilon}) - c_{k} * \rho_{\varepsilon}| \leq \int_{t_{1}}^{t_{2}} \int_{\mathbb{R}^{d}} \int_{\xi=0}^{\eta} |\partial_{t}(c_{k} * \rho_{\varepsilon})(t + \xi, x)| \\
\leq \frac{\eta}{\varepsilon} ||\mathbf{A}(c_{k})||_{L_{t,x}^{1}} + \frac{\eta}{\varepsilon^{2}} ||\varphi(c_{k})||_{L_{t,x}^{1}} + \eta ||kc_{k}s_{k}||_{L_{t,x}^{1}} \\
\leq C \left(\eta + \frac{\eta}{\varepsilon} + \frac{\eta}{\varepsilon^{2}} \right),$$

où C est une constante indépendante de ε , η et k.

Ainsi, en choisissant $\varepsilon = \eta^{1/3}$, il existe une constante C>0, indépendante de k, telle que

$$\|\mathcal{T}_{\eta}c_k - c_k\|_{L^1((t_1,t_2)\times\mathbb{R}^d)} \le C\left(\eta^{1/3} + \omega(\eta^{1/3})\right).$$

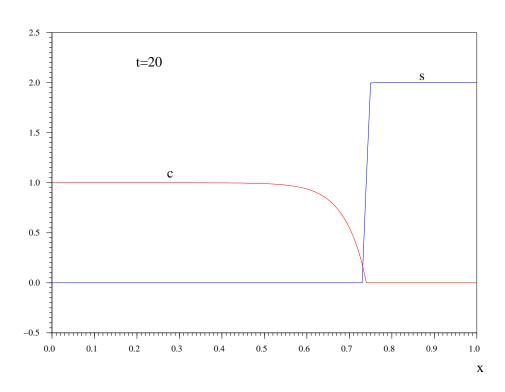
Par conséquent, on a la compacité locale de $(c_k)_k$ dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$. Equi-intégrabilité de $(c_k)_k$ et $(s_k)_k$ idem que la preuve de la Proposition 1. On déduit que la famille $(c_k,s_k)_k$ est relativement compact dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$, et ainsi, par extraction, $(c_k,s_k)\to(c,s)$ dans $L^1((0,T)\times\mathbb{R}^d)$ quand $k\to\infty$. En passant à la limite, on obtient (P_∞) .



Exemple 1D: $k = 10^4$, $\mu = 410^{-3}$ et u = 0.1

$$\frac{\partial c}{\partial t} + u \frac{\partial c}{\partial x} - \nu \frac{\partial^2 c}{\partial x^2} = -k c s,$$

$$\frac{\partial s}{\partial t} = -k c s,$$





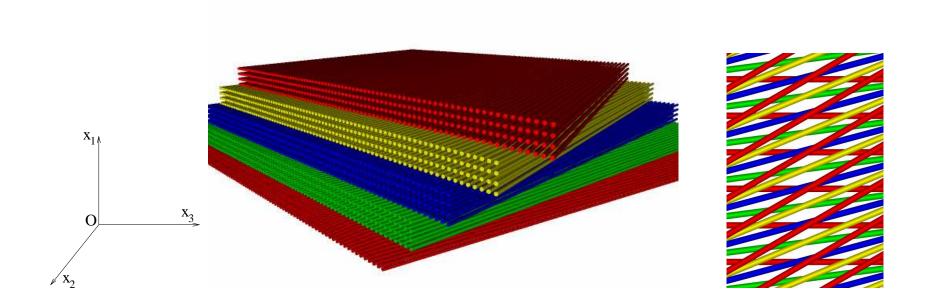
III. Ecoulement dans un milieu fi breux



→ Cas des fibrés localement stratifiés (M. Briane, M2AN, 1993)

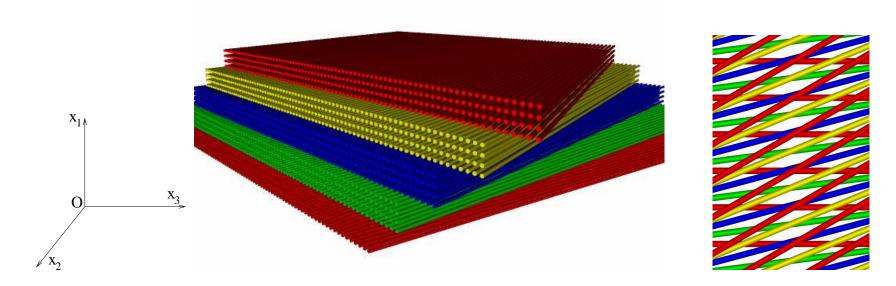


→ Cas des fibrés localement stratifiés (M. Briane, M2AN, 1993)





→ Cas des fibrés localement stratifiés (M. Briane, M2AN, 1993)



- ullet $\Omega\subset\mathbb{R}^3$ composé de $N_arepsilon$ couches $\Omega^{arepsilon,n}$
- ightharpoonup Epaisseur suivant Ox_1 de chaque couche est ε^r , avec 0 < r < 1.
- Soit $x^{\varepsilon,n}$ un point arbitraire dans $\Omega^{\varepsilon,n}$, pour $n=1,\ldots,N_{\varepsilon}$ et γ une fonction $\mathcal{C}^1(\mathbb{R})$
- Dans la couche $\Omega^{\varepsilon,n}$: réseau périodique, de périodicité ε , de fibres cylindriques, dont les axes sont parallèles, perpendiculaires à Ox_1 et font avec Ox_2 un angle $\gamma_{\varepsilon,n} = \gamma(x_1^{\varepsilon,n}) : 1/\varepsilon^{1-r}$ rangées de fibres.



 $ightharpoonup R \in (0,1), \mathcal{Y} = [-1,1] imes [-1,1]$ et soit χ la fonction $\mathcal{Y}-$ périodique définie sur \mathcal{Y} par :

$$\chi(y) = 1 \quad \text{ si } |y| \le R, \quad \text{ et } \chi(y) = 0 \quad \text{ si } |y| > R.$$

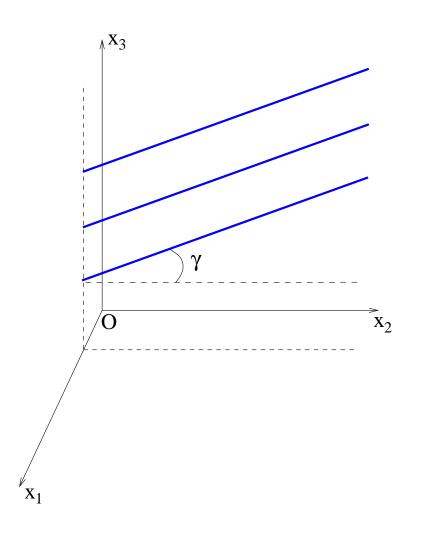
- $\mathcal{Y}_F = \{ y \in \mathcal{Y}, \chi(y) = 0 \}$
- ightharpoonup Pour $x=(x_1,x_2,x_3)\in\mathbb{R}^3$, et $\zeta\in\mathbb{R}$, on définit

$$\rho(\zeta, x) = \begin{vmatrix} x_1 \\ x_3 \cos \gamma(\zeta) - x_2 \sin \gamma(\zeta) \end{vmatrix}$$

 \rightarrow dans la couche n, le domaine fibreux est défini par

$$\Omega_s^{\varepsilon,n} = \left\{ x \in \Omega, \chi\left(\frac{\rho(x_1^{\varepsilon,n}, x)}{\varepsilon}\right) = 1 \right\},$$

et le domaine fluide $\Omega^{\varepsilon,n}$ par : $\Omega^{\varepsilon,n}=\Omega^{\varepsilon,n}\backslash \bar{\Omega}^{\varepsilon,n}_s$



$$\rho(x_1^{\varepsilon,n}, x) = \begin{vmatrix} x_1 \\ x_3 \cos \gamma(x_1^{\varepsilon,n}) - x_2 \sin \gamma(x_1^{\varepsilon,n}) \end{vmatrix}$$

Ecoulement lent visqueux et incompressible : équations de Stokes

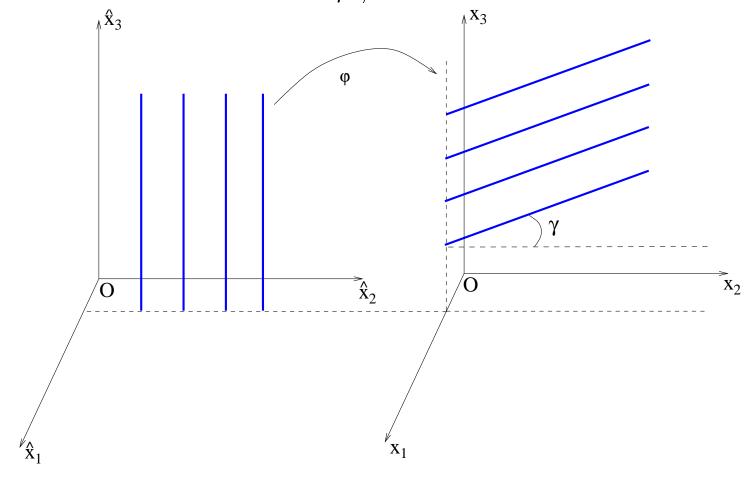
$$egin{array}{lll} -\,
u riangle oldsymbol{u}^arepsilon + oldsymbol{
abla} p^arepsilon & = & oldsymbol{f} & ext{dans } \Omega^arepsilon, \ & ext{div } oldsymbol{u}^arepsilon & = & 0 & ext{dans } \Omega^arepsilon, \ & oldsymbol{u}^arepsilon & = & 0 & ext{sur } \partial \Omega^arepsilon. \end{array}$$

- $\Rightarrow \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{\varepsilon}{\varepsilon^r} = 0 \implies \text{Homogénéisation localement stratifiée } (\Omega^{\varepsilon,n})$
- ightharpoonup u et p admettent les développements asymptotiques suivants

$$\boldsymbol{u}^{\varepsilon}(x) = \varepsilon^{2} \boldsymbol{u}^{0} \left(x, \frac{\rho(x_{1}^{\varepsilon,n}, x)}{\varepsilon} \right) + \dots$$

$$p^{\varepsilon}(x) = p^{0}\left(x, \frac{\rho(x_{1}^{\varepsilon, n}, x)}{\varepsilon}\right) + \varepsilon p^{1}\left(x, \frac{\rho(x_{1}^{\varepsilon, n}, x)}{\varepsilon}\right) + \dots$$

ightharpoonup On introduit la transformation $\varphi_{\varepsilon,n}: \hat{\Omega}^{\varepsilon,n} \to \Omega^{\varepsilon,n}$.



On définit \hat{u} dans la configuration de référence par $\hat{u}(\hat{x}_1,\hat{x}_2,\hat{x}_3)=u(x_1,x_2,x_3)$, avec $(x_1,x_2,x_3)=\varphi_{\varepsilon,n}(\hat{x}_1,\hat{x}_2,\hat{x}_3)$.

Notations:

- ightharpoonup Gradient de déformation : $m{F} = \left[\frac{\partial x_i}{\partial \hat{x}_j} \right]_{i,j=1,...,3}$.
- \rightarrow $J = \det F$
- \rightarrow $G = F^{-1}$

$$(\hat{x}_1, \hat{x}_2, \hat{x}_3) = \varphi_{\varepsilon,n}^{-1}(x_1, x_2, x_3) = \begin{vmatrix} x_1 \\ -x_2 \sin \gamma_{\varepsilon,n} + x_3 \cos \gamma_{\varepsilon,n} \\ -x_2 \cos \gamma_{\varepsilon,n} - x_3 \sin \gamma_{\varepsilon,n} \end{vmatrix}$$

Pour ce choix, on a

$$m{G} = \left[egin{array}{cccc} 1 & 0 & 0 \ 0 & -\sin\gamma_{arepsilon,n} & \cos\gamma_{arepsilon,n} \ 0 & -\cos\gamma_{arepsilon,n} & -\sin\gamma_{arepsilon,n} \end{array}
ight], \qquad m{J} = 1, \qquad m{G}m{G}^T = Id$$

En utilisant : $\nabla p = G^T \nabla_{\hat{x}} \hat{p}$, $\nabla u = \nabla_{\hat{x}} \hat{u} G$, $\operatorname{div}_{\hat{x}} (J \nabla \hat{u} G^T) = J \operatorname{div}(\nabla u)$

On a dans la configuration de référence :

$$- \nu \operatorname{div}_{\hat{x}}(J \nabla_{\hat{x}} \hat{u}^{\varepsilon} G G^{T}) + \operatorname{div}_{\hat{x}}(J \hat{p}^{\varepsilon} G^{T}) = J \hat{f} \quad \text{in } \hat{\Omega}^{\varepsilon, n},$$

$$\operatorname{div}_{\hat{x}}(J G \hat{u}^{\varepsilon}) = 0 \quad \text{in } \hat{\Omega}^{\varepsilon, n},$$

$$\hat{u}^{\varepsilon} = 0 \quad \text{on } \partial \hat{\Omega}^{\varepsilon, n}.$$

Développement à deux-échelles : Dans la configuration de référence $\hat{\Omega}^{\varepsilon,n}$, les fonctions \hat{u} et \hat{p} admettent les développements asymptotiques suivants :

$$\hat{\boldsymbol{u}}^{\varepsilon}(\hat{x}) = \varepsilon^2 \hat{\boldsymbol{u}}^0 \left(\hat{x}, \frac{\hat{x}_1}{\varepsilon}, \frac{\hat{x}_2}{\varepsilon} \right) + \dots$$

$$\hat{p}^{\varepsilon}(x) = \hat{p}^{0}(x, \frac{\hat{x}_{1}}{\varepsilon}, \frac{\hat{x}_{2}}{\varepsilon}) + \varepsilon \hat{p}^{1}\left(\hat{x}, \frac{\hat{x}_{1}}{\varepsilon}, \frac{\hat{x}_{2}}{\varepsilon}\right) + \dots$$

avec $\hat{x}=(\hat{x}_1,\hat{x}_2,\hat{x}_3)$. Soit $\hat{z}=(\hat{z}_1,\hat{z}_2)=(\hat{x}_1/\varepsilon,\hat{x}_2/\varepsilon)$ l'échelle fine (rapide).



Après identification des différents puissances en ε :

$$\begin{cases}
-\nu \triangle_{\hat{z}_{1},\hat{z}_{2}} \hat{u}_{1}^{0} + \frac{\partial \hat{p}^{1}}{\partial \hat{z}_{1}} &= \hat{f}_{1} - \frac{\partial \hat{p}^{0}}{\partial \hat{x}_{1}} \\
-\nu \triangle_{\hat{z}_{1},\hat{z}_{2}} \hat{u}_{2}^{0} - \sin \gamma_{\varepsilon,n} \frac{\partial \hat{p}^{1}}{\partial \hat{z}_{2}} &= \hat{f}_{2} - \sin \gamma_{\varepsilon,n} \frac{\partial \hat{p}^{0}}{\partial \hat{x}_{2}} - \cos \gamma_{\varepsilon,n} \frac{\partial \hat{p}^{0}}{\partial \hat{x}_{3}} \\
-\nu \triangle_{\hat{z}_{1},\hat{z}_{2}} \hat{u}_{3}^{0} + \cos \gamma_{\varepsilon,n} \frac{\partial \hat{p}^{1}}{\partial \hat{z}_{2}} &= \hat{f}_{3} + \cos \gamma_{\varepsilon,n} \frac{\partial \hat{p}^{0}}{\partial \hat{x}_{2}} - \sin \gamma_{\varepsilon,n} \frac{\partial \hat{p}^{0}}{\partial \hat{x}_{3}} \\
\frac{\partial \hat{u}_{1}^{0}}{\partial \hat{z}_{1}} + \frac{\partial}{\partial \hat{z}_{2}} \left(-\hat{u}_{2}^{0} \sin \gamma_{\varepsilon,n} + \hat{u}_{3}^{0} \cos \gamma_{\varepsilon,n} \right) &= 0
\end{cases}$$

Impossible de séparer les échelles dans ce système mais le second membre ne dépend pas des variables rapides.



On introduit les problèmes des cellules:

$$\begin{cases} -\triangle_{\hat{z}_1,\hat{z}_2}\omega_1^j(x_1,\hat{z}_1,\hat{z}_2) + \partial_{\hat{z}_1}\pi^j &=& \delta_{1j} \quad \text{dans } \mathcal{Y}_F, \\ -\triangle_{\hat{z}_1,\hat{z}_2}\omega_2^j(x_1,\hat{z}_1,\hat{z}_2) - \sin\gamma(x_1)\partial_{\hat{z}_2}\pi^j &=& \delta_{2j} \quad \text{dans } \mathcal{Y}_F, \\ -\triangle_{\hat{z}_1,\hat{z}_2}\omega_3^j(x_1,\hat{z}_1,\hat{z}_2) + \cos\gamma(x_1)\partial_{\hat{z}_2}\pi^j &=& \delta_{3j} \quad \text{dans } \mathcal{Y}_F, \\ \partial_{\hat{z}_1}\omega_1^j + \partial_{\hat{z}_2}(-\sin\gamma(x_1)\omega_2^j + \cos\gamma(x_1)\omega_3^j) &=& 0 \quad \text{dans } \mathcal{Y}_F, \\ \omega^j(x_1,\hat{z}_1,\hat{z}_2) &=& 0 \quad \text{sur } \partial\mathcal{Y}_F \backslash \partial\mathcal{Y}, \\ \{\omega^j,\pi^j\} \text{ est } \mathcal{Y}\text{-p\'eriodique en } (\hat{z}_1,\hat{z}_2), \end{cases}$$

Alors, la fonction u^0 est donnée par

$$\mathbf{u}^{0}(x, z_{1}, z_{2}) = \frac{1}{\nu} \sum_{j=1}^{3} \left(f_{j}(x) - \frac{\partial p^{0}}{\partial x_{j}}(x) \right) \boldsymbol{\omega}^{j}(x_{1}, z_{1}, z_{2})$$



La pression efficace p^0 dépend uniquement de x et elle est solution du problème de Darcy :

$$\begin{cases} \mathbf{u}^D(x) &= \frac{\mathbf{K}(x_1)}{\nu} \left(\mathbf{f} - \mathbf{\nabla} p^0(x) \right), & \text{dans } \Omega, \\ \operatorname{div} \mathbf{u}^D &= 0, & \text{dans } \Omega, \\ \mathbf{u}^D \cdot \mathbf{n} &= 0, & \text{sur } \partial \Omega. \end{cases}$$

où la matrice de perméabilité $K = [K_{i,j}]_{i,j=1...3}$ est donnée par

$$K_{ij}(x_1) = \frac{1}{|\mathcal{Y}|} \int_{\mathcal{Y}_F} \omega_i^j(x_1, z_1, z_2) dz_1 dz_2$$

Résolution éfficace des problèmes des cellules :

Soient $(U_1^j(z_1, z_2), U_2^j(z_1, z_2), P^j(z_1, z_2))$, j = 1, 2 les solutions du problème de Stokes 2D:

$$\left\{ \begin{array}{rcl} -\triangle_{z_1,z_2}U_1^j + \partial_{z_1}P^j &=& \delta_{1j} & \mathrm{dans} \ \mathcal{Y}_F, \\ -\triangle_{z_1,z_2}U_2^j + \partial_{z_2}P^j &=& \delta_{2j} & \mathrm{dans} \ \mathcal{Y}_F, \\ \partial_{z_1}U_1^j + \partial_{z_2}U_2^j &=& 0 & \mathrm{dans} \ \mathcal{Y}_F, \\ U_1^j = U_2^j &=& 0 & \mathrm{sur} \ \partial \mathcal{Y}_F \backslash \partial \mathcal{Y}, \\ \{U_1^j, U_2^j, P^j\} \ \mathrm{est} \ \mathcal{Y}\text{-p\'eriodique en} \ z_1, z_2, \end{array} \right.$$

et soit $V(z_1, z_2)$ la solution du problème de Poisson 2D:

$$\left\{ \begin{array}{rcl} -\triangle V &=& 1 & {\rm dans} \,\, \mathcal{Y}_F, \\ V &=& 0 & {\rm sur} \,\, \partial \mathcal{Y}_F \backslash \partial \mathcal{Y}, \\ V \, {\rm est} \,\, \mathcal{Y}\text{-p\'eriodique en} \,\, z_1, z_2. \end{array} \right.$$



$$\boldsymbol{K}(x_1) = \boldsymbol{R}(x_1)\boldsymbol{K}_0\boldsymbol{R}^{-1}(x_1)$$

avec

$$K_0 = rac{1}{|\mathcal{Y}|} \left[egin{array}{cccc} \int_{\mathcal{Y}_F} U_1^1 & 0 & \int_{\mathcal{Y}_F} U_1^2 \ 0 & \int_{\mathcal{Y}_F} V & 0 \ \int_{\mathcal{Y}_F} U_2^1 & 0 & \int_{\mathcal{Y}_F} U_2^2 \ \end{array}
ight]$$

et

$$\mathbf{R}(x_1) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \gamma(x_1) & -\sin \gamma(x_1) \\ 0 & \sin \gamma(x_1) & \cos \gamma(x_1) \end{bmatrix}$$

Limite de faible fraction solide : diamètre de la fibre $\rightarrow 0+$

$$\mathbf{K} = egin{pmatrix} K_\perp & 0 & 0 \ 0 & K_\parallel & 0 \ 0 & 0 & K_\perp \end{pmatrix}$$

où K_{\parallel} (resp. K_{\perp}) correspond à la perméabilité dans la direction parallèle (resp. orthogonale) aux fibres.

$$K_{\parallel} = \frac{a^2}{4\varphi} \left(\log(1/\varphi) - 1.5 + 2\varphi - \frac{\varphi^2}{2} \right),$$

$$K_{\perp} = \frac{a^2}{8\varphi} \left(\log(1/\varphi) + \frac{\varphi^2 - 1}{\varphi^2 + 1} \right).$$



Notre expression pour la perméabilité avec $\gamma(x_1) = 0$ est :

$$m{K} = egin{pmatrix} \overline{K}_{11} & 0 & \overline{K}_{12} \ 0 & \overline{V} & 0 \ \overline{K}_{21} & 0 & \overline{K}_{22} \end{pmatrix}$$

où \overline{K}_{ij} et \overline{V} sont définies par

$$\overline{V} = rac{1}{|\mathcal{Y}|} \int_{\mathcal{Y}_F} V \qquad ext{and} \qquad \overline{K}_{ij} = rac{1}{|\mathcal{Y}|} \int_{\mathcal{Y}_F} U^i_j$$

But: COMPARER K_{\parallel} avec \overline{V} et

$$egin{pmatrix} \overline{K}_{11} & \overline{K}_{12} \ \overline{K}_{21} & \overline{K}_{22} \end{pmatrix}$$
 avec $egin{pmatrix} K_{ot} & 0 \ 0 & K_{ot} \end{pmatrix}$

But: COMPARER K_{\parallel} avec \overline{V} et

$$egin{pmatrix} \overline{K}_{11} & \overline{K}_{12} \\ \overline{K}_{21} & \overline{K}_{22} \end{pmatrix}$$
 avec $egin{pmatrix} K_{ot} & 0 \\ 0 & K_{ot} \end{pmatrix}$

Résultats de (G. Allaire, 1995) ⇒

$$\lim_{\eta \to 0} \frac{1}{|\log \eta| |\mathcal{Y}|} \int_{\mathcal{Y}_F} U_k^j \, dy = \frac{\delta_{jk}}{\pi}$$

et

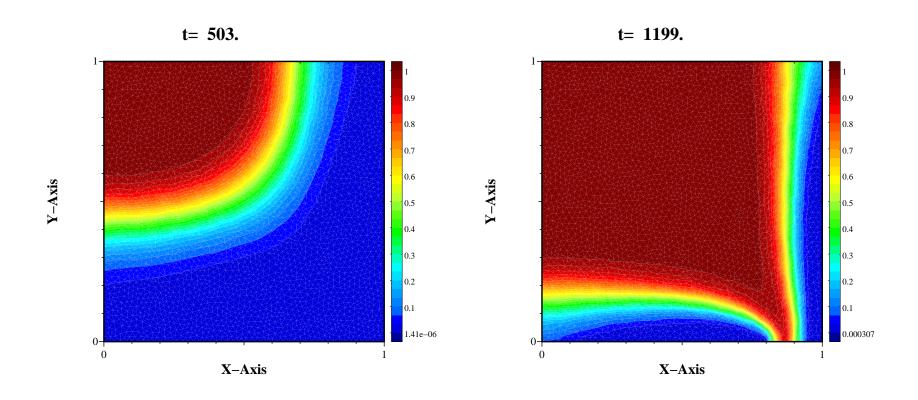
$$\lim_{\eta \to 0} \frac{1}{|\log \eta| |\mathcal{Y}|} \int_{\mathcal{Y}_E} V(y) \ dy = \frac{2}{\pi}$$

→ permet de montrer que nos résultats redonnent le premier terme des formules connues

IV. Quelques simulations

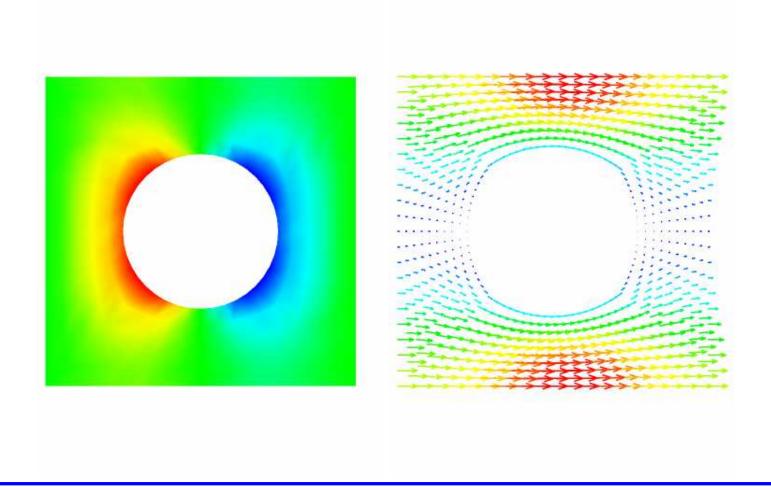


Un exemple de transport réaction en 2D



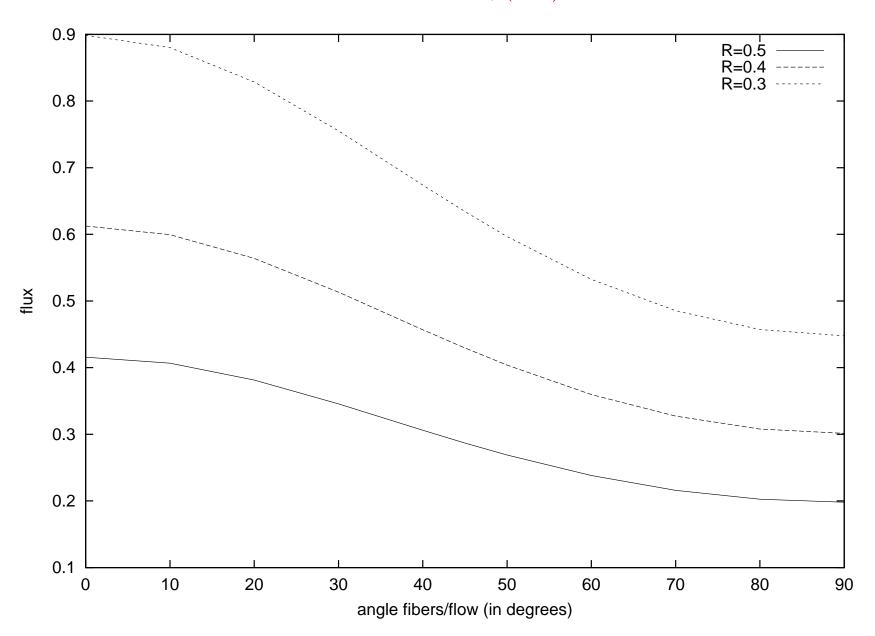


- Problèmes de cellules périodiques 2D: éléments finis Q2/P1
- ► Equations de Darcy 3D: éléments finis RT0/P0 (www.lifev.org)
- Equations de transports 3D: schémas combinés volume finis-éléments finis mixte hybrides (www.lifev.org)





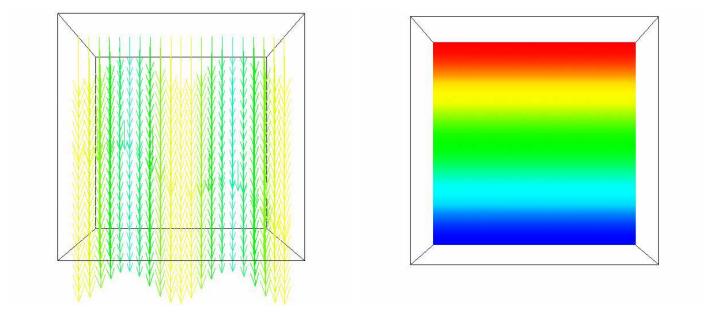
Influence de l'orientation : $\gamma(x_1) = 0$





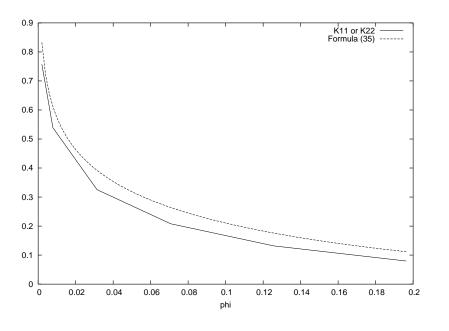
Influence de l'orientation : $\gamma(x_1) = 2\pi x_1$

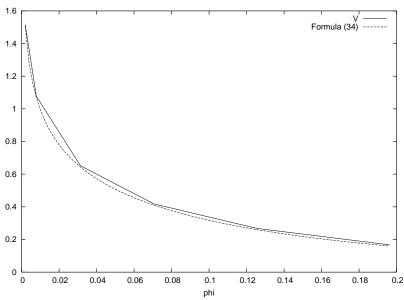
Un exemple: pression constante en y = 0 et y = 1



simulation 3D, transport réaction en milieu fibreux

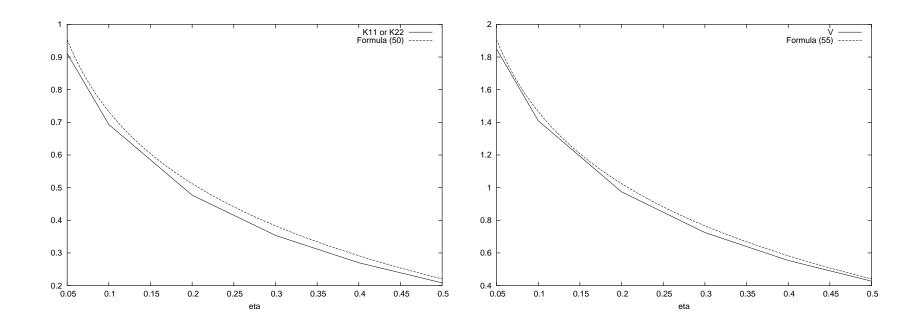
- Fibres avec sections circulaires
- Fraction solide 0.2 to 0.002







- Fibres avec sections carrés
- Fraction solide 0.05 to 0.5





- Nous avons proposé un modèle de filtration des globules blancs
- Nous avons réalisé des éxpériences qui n'ont malheureusement pas permis de valider le modèle
- → Nous avons effectué une analyse mathématique de ce modèle
- Nous avons proposé une méthode de calcul de la perméabilité d'un milieu fibreux

Suites possibles:



- Nous avons proposé un modèle de filtration des globules blancs
- Nous avons réalisé des éxpériences qui n'ont malheureusement pas permis de valider le modèle
- → Nous avons effectué une analyse mathématique de ce modèle
- Nous avons proposé une méthode de calcul de la perméabilité d'un milieu fibreux

Suites possibles:

Sang total: trop difficile ! Ne considérer la filtration que d'une lignée cellulaire



- Nous avons proposé un modèle de filtration des globules blancs
- Nous avons réalisé des éxpériences qui n'ont malheureusement pas permis de valider le modèle
- → Nous avons effectué une analyse mathématique de ce modèle
- Nous avons proposé une méthode de calcul de la perméabilité d'un milieu fibreux

Suites possibles:

- Sang total: trop difficile! Ne considérer la filtration que d'une lignée cellulaire
- D'autres problèmes dont les modèles sont proches:
 - → Modélisation de la perfusion dans le myocarde
 - Pénétration de l'oxygène et des lipoprotéines dans les parois vasculaires



- Nous avons proposé un modèle de filtration des globules blancs
- Nous avons réalisé des éxpériences qui n'ont malheureusement pas permis de valider le modèle
- → Nous avons effectué une analyse mathématique de ce modèle
- Nous avons proposé une méthode de calcul de la perméabilité d'un milieu fibreux

Suites possibles:

- Sang total: trop difficile! Ne considérer la filtration que d'une lignée cellulaire
- D'autres problèmes dont les modèles sont proches:
 - → Modélisation de la perfusion dans le myocarde
 - Pénétration de l'oxygène et des lipoprotéines dans les parois vasculaires

