

Lacroix-Violet Ingrid

☛ **Sept.2003-Déc.2006** : Thèse à l'Université Blaise Pascal de Clermont-Ferrand en co-tutelle avec l'Université Johannes Gutenberg de Mainz en Allemagne

Existence of solutions and asymptotic limits of the Euler-Poisson and the quantum drift-diffusion systems. Applications to plasmas and semiconductors.

Directeurs de thèse : Yue-Jun Peng et Ansgar Jüngel

☛ **2007-...** : MCF à l'Université de Lille 1 (Equipe ANEDP), membre de l'équipe SIMPAF de l'INRIA Lille-Nord Europe.

Travaux de thèse

Système d'Euler-Poisson (cas stationnaire pour un flot potentiel)

☛ Existence de solutions supersoniques, limites asymptotiques : masses d'électrons, temps de relaxation et quasi-neutralité et simulations numériques.

Système de dérive-diffusion quantique (cas 1-D bi-polaire)

☛ Existence de solutions et limite de quasi-neutralité

Equation de Derrida, Lebowitz, Speer et Sphon (DLSS) (cas 1-D)

☛ Régularité et stricte positivité des solutions

Système d'Euler-Poisson

Cas stationnaire pour un flot potentiel

$n(x)$, $\psi(x)$, $V(x)$ la densité d'électrons, le potentiel de vitesse des électrons et le potentiel électrostatique

$$\begin{aligned} -\operatorname{div}(n\nabla\psi) &= 0, \\ \frac{\varepsilon}{2}|\nabla\psi|^2 + h(n) &= V + \frac{\varepsilon\psi}{\tau}, \\ -\lambda^2\Delta V &= C(x) - n, & \text{dans } \Omega \\ n = n_D, \psi &= \psi_D & \text{sur } \Gamma = \partial\Omega \end{aligned}$$

avec

- $C(x)$ le profil de dopage ou la densité fixé des ions
- $h(n) = p'(n)/n$ l'enthalpie du système (p fonction pression)
- ε, τ et λ la masse d'électrons, le temps de relaxation et la longueur de Debye (constantes a-dimensionnées)

Système d'Euler-Poisson

Cas stationnaire pour un flot potentiel

$n(x)$, $\psi(x)$, $V(x)$ la densité d'électrons, le potentiel de vitesse des électrons et le potentiel électrostatique

$$\begin{aligned} -\operatorname{div}(n\nabla\psi) &= 0, \\ \frac{\varepsilon}{2}|\nabla\psi|^2 + h(n) &= V + \frac{\varepsilon\psi}{\tau}, \\ -\lambda^2\Delta V &= C(x) - n, & \text{dans } \Omega \\ n = n_D, \psi &= \psi_D & \text{sur } \Gamma = \partial\Omega \end{aligned}$$

avec

- $C(x)$ le profil de dopage ou la densité fixée des ions
- $h(n) = p'(n)/n$ l'enthalpie du système (p fonction pression)
- ε, τ et λ la masse d'électrons, le temps de relaxation et la longueur de Debye (constantes a-dimensionnées)

Système d'Euler-Poisson

Cas stationnaire pour un flot potentiel

$n(x)$, $\psi(x)$, $V(x)$ la densité d'électrons, le potentiel de vitesse des électrons et le potentiel électrostatique

$$\begin{aligned} -\operatorname{div}(n\nabla\psi) &= 0, \\ \frac{\varepsilon}{2}|\nabla\psi|^2 + h(n) &= V + \frac{\varepsilon\psi}{\tau}, \\ -\lambda^2\Delta V &= C(x) - n, & \text{dans } \Omega \\ n = n_D, \psi &= \psi_D & \text{sur } \Gamma = \partial\Omega \end{aligned}$$

avec

- $C(x)$ le profil de dopage ou la densité fixé des ions
- $h(n) = p'(n)/n$ l'enthalpie du système (p fonction pression)
- ε, τ et λ la masse d'électrons, le temps de relaxation et la longueur de Debye (constantes a-dimensionnées)

Système d'Euler-Poisson

Cas stationnaire pour un flot potentiel

$n(x)$, $\psi(x)$, $V(x)$ la densité d'électrons, le potentiel de vitesse des électrons et le potentiel électrostatique

$$\begin{aligned} -\operatorname{div}(n\nabla\psi) &= 0, \\ \frac{\varepsilon}{2}|\nabla\psi|^2 + h(n) &= V + \frac{\varepsilon\psi}{\tau}, \\ -\lambda^2\Delta V &= C(x) - n, & \text{dans } \Omega \\ n = n_D, \psi &= \psi_D & \text{sur } \Gamma = \partial\Omega \end{aligned}$$

avec

- $C(x)$ le profil de dopage ou la densité fixée des ions
- $h(n) = p'(n)/n$ l'enthalpie du système (p fonction pression)
- ε, τ et λ la masse d'électrons, le temps de relaxation et la longueur de Debye (constantes a-dimensionnées)

Système d'Euler-Poisson

Cas stationnaire pour un flot potentiel

$n(x)$, $\psi(x)$, $V(x)$ la densité d'électrons, le potentiel de vitesse des électrons et le potentiel électrostatique

$$\begin{aligned} -\operatorname{div}(n\nabla\psi) &= 0, \\ \frac{\varepsilon}{2}|\nabla\psi|^2 + h(n) &= V + \frac{\varepsilon\psi}{\tau}, \\ -\lambda^2\Delta V &= C(x) - n, & \text{dans } \Omega \\ n = n_D, \psi &= \psi_D & \text{sur } \Gamma = \partial\Omega \end{aligned}$$

avec

- $C(x)$ le profil de dopage ou la densité fixé des ions
- $h(n) = p'(n)/n$ l'enthalpie du système (p fonction pression)
- ε, τ et λ la masse d'électrons, le temps de relaxation et la longueur de Debye (constantes a-dimensionnées)

Systeme d'Euler-Poisson (Etude numerique)

- Mise au point et implémentation d'un schéma itératif faisant intervenir des schémas type volumes finis permettant le calcul de la solution du système dans le cas subsonique.

Système d'Euler-Poisson (Etude numérique)

- Mise au point et implémentation d'un schéma itératif faisant intervenir des schémas type volumes finis permettant le calcul de la solution du système dans le cas subsonique.
- Problème de l'approximation du gradient par maille :
 - Schéma VF4 + formule de reconstruction d'un vecteur à partir de ses flux (Droniou/Eymard, '06)
 - Implémentation du schéma volumes finis mixtes de Droniou/Eymard (06).

Système d'Euler-Poisson (Etude numérique)

- Mise au point et implémentation d'un schéma itératif faisant intervenir des schémas type volumes finis permettant le calcul de la solution du système dans le cas subsonique.
- Problème de l'approximation du gradient par maille :
 - Schéma VF4 + formule de reconstruction d'un vecteur à partir de ses flux (Droniou/Eymard, '06)
 - Implémentation du schéma volumes finis mixtes de Droniou/Eymard (06).
- Avantages du schéma Droniou/Eymard :
 - Reconstruction du gradient intrinsèque au schéma
 - Pas de condition d'admissibilité sur le maillage

Système d'Euler-Poisson (Etude numérique)

- Mise au point et implémentation d'un schéma itératif faisant intervenir des schémas type volumes finis permettant le calcul de la solution du système dans le cas subsonique.
- Problème de l'approximation du gradient par maille :
 - Schéma VF4 + formule de reconstruction d'un vecteur à partir de ses flux (Droniou/Eymard, '06)
 - Implémentation du schéma volumes finis mixtes de Droniou/Eymard (06).
- Avantages du schéma Droniou/Eymard :
 - Reconstruction du gradient intrinsèque au schéma
 - Pas de condition d'admissibilité sur le maillage
- Etude de la limite $\varepsilon \rightarrow 0$, étude du cas test d'une diode ballistique et calcul des courbes courant/tension.

Système de dérive-diffusion quantique (QDD)

Cas uni-dimensionnel

$n(x, t)$, $p(x, t)$, $V(x, t)$ la densité d'électrons, la densité de trous et le potentiel électrostatique dans $Q_T = \Omega \times (0, T)$ avec $\Omega = (0, 1)$:

$$\begin{aligned}n_t + \frac{\epsilon^2}{2} (n(\log n)_{xx})_{xx} - \left((P_n(n))_x - nV_x \right)_x &= 0, \\p_t + \frac{\epsilon^2}{2} (p(\log p)_{xx})_{xx} - \left((P_p(p))_x + pV_x \right)_x &= 0, \\ \lambda^2 V_{xx} &= n - p - C(x),\end{aligned}$$

avec

- $C(x)$ le profile de dopage
- P_n , P_p fonctions pression
- ϵ et λ la constante de Planck et le quotient de la longueur de Debye et de la longueur caractéristique (constantes a-dimensionnées)

Système de dérive-diffusion quantique (QDD)

Cas uni-dimensionnel

$n(x, t)$, $p(x, t)$, $V(x, t)$ la densité d'électrons, la densité de trous et le potentiel électrostatique dans $Q_T = \Omega \times (0, T)$ avec $\Omega = (0, 1)$:

$$n_t + \frac{\epsilon^2}{2} (n(\log n)_{xx})_{xx} - \left((P_n(n))_x - nV_x \right)_x = 0,$$

$$p_t + \frac{\epsilon^2}{2} (p(\log p)_{xx})_{xx} - \left((P_p(p))_x + pV_x \right)_x = 0,$$

$$\lambda^2 V_{xx} = n - p - C(x),$$

avec

- $C(x)$ le profile de dopage
- P_n , P_p fonctions pression
- ϵ et λ la constante de Planck et le quotient de la longueur de Debye et de la longueur caractéristique (constantes a-dimensionnées)

Equation DLSS

Cas uni-dimensionnel

$n(t, x)$ pour $x \in \Omega = (0, 1)$ et $t > 0$:

$$n_t + (n(\log n)_{xx})_{xx} = 0,$$

complétée par des conditions aux bords périodiques et une condition initiale.

Ré-écriture de l'équation

On ré-écrit l'équation sous une nouvelle forme :

$$\frac{1}{\alpha} n^{1-\alpha} \partial_t (n^\alpha) + (n(\log n)_{xx})_{xx} = 0,$$

avec $\alpha \in (\alpha_0, 1)$, $\alpha_0 = \frac{2}{53}(25 - 6\sqrt{10})$.

Travaux de recherche "actuels" (autres que l'ANR)

• Estimation d'entropie mixte

Travail réalisé avec A. Jüngel pour l'équation des milieux poreux avec convection en utilisant une généralisation de la méthode de construction algorithmique d'entropie présentée par A. Jüngel et D. Matthes.

• Décomposition de domaine (EDF)

Travail en cours avec T. Goudon

• Etude de phénomène de charges de satellites (Thales AleniaSpace)

Travail en cours avec T. Goudon et C. Besse

Perspectives dans le cadre de l'ANR (1/2)

- "A review of transparent and artificial boundary conditions techniques for linear and nonlinear Schrödinger equations", X. Antoine, A. Arnold, C. Besse, M. Ehrhardt, A. Schädle, *Communications in computational physics*, Vol. 4, No. 4, (2008).
- "Etude mathématique et numérique de la propagation des ondes dans des milieux périodiques localement perturbés", S. Fliss, *Thèse*, (2009).
- "Implementing exact absorbing boundary condition for the linear one-dimensional Schrödinger problem with variable potential by Titchmarsh-Weyl theory", M. Ehrhardt, C. Zheng, *Preprint*, (2009).
- ...

Perspectives dans le cadre de l'ANR (2/2)

• CLTs pour Schrödinger 2-D

Voir si on peut appliquer les travaux de S. Fliss au cas 2-D pour Schrödinger

• CLTs pour un système

Voir si on peut déterminer des CLTs pour le système de Schrödinger/Poisson.

• Helmholtz 1-D

Voir si on peut généraliser les travaux de S. Fliss pour l'équation de Helmholtz en 1-D à un potentiel quelconque en utilisant les travaux d'Ehrhardt/Zheng pour Schrödinger.