

LIMITE ASYMPTOTIQUE DES ÉQUATIONS DE BOLTZMANN À CHAMP FORT : SOLUTION ENTROPIQUE

Hédia CHAKER

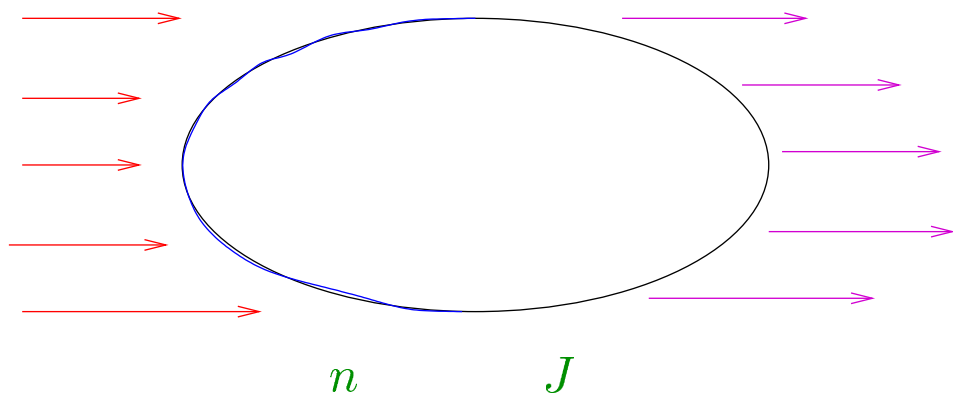
LABORATOIRE DE MODÉLISATION MATHÉMATIQUE ET NUMÉRIQUE
DANS LES SCIENCES DE L'INGÉNIEUR
ECOLE NATIONALE D'INGÉNIEUR DE TUNIS, TUNISIE

Naoufel Ben Abdallah,

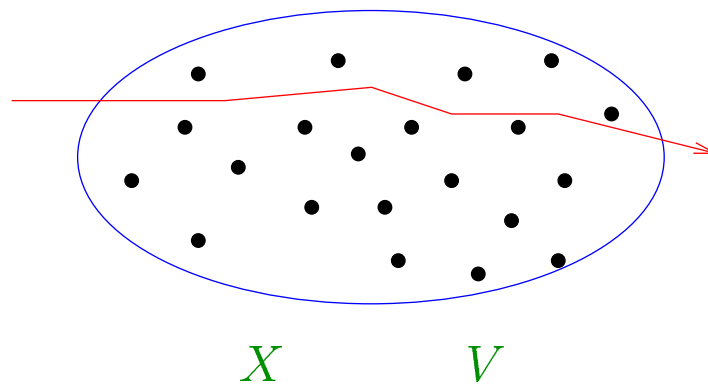
LABORATOIRE MIP DE L'UNIVERSITÉ PAUL-SABATIER DE TOULOUSE.

Christian Schmeiser,

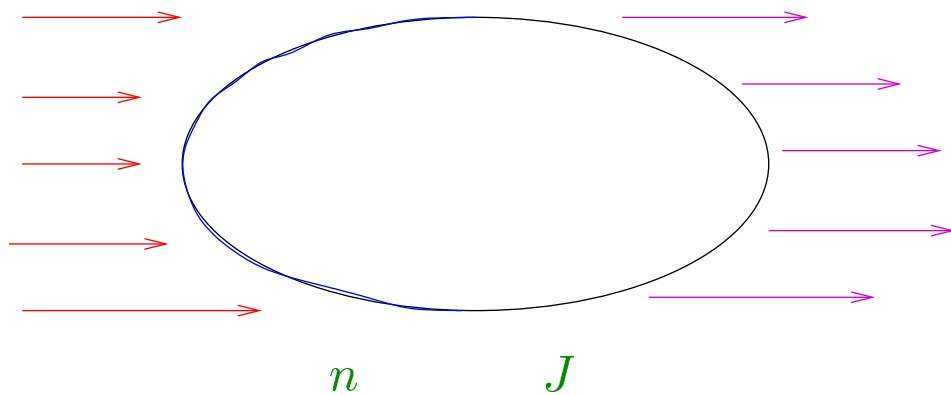
INSTITUTE OF ANALYSIS AND SCIENTIFIC COMPUTING,
VIENNA UNIVERSITY OF TECHNOLOGY .



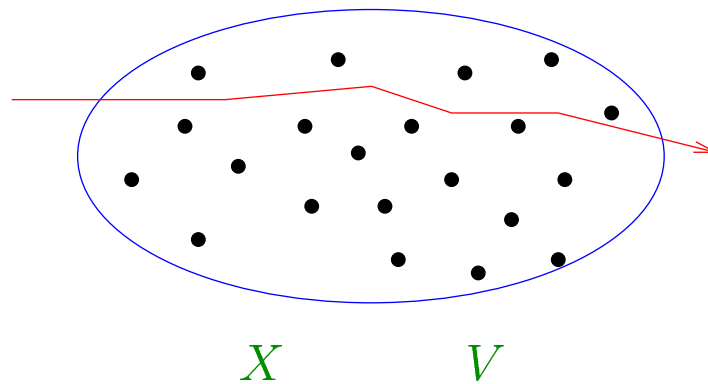
$$\partial_t n(t, x) + \operatorname{div} J(n)(t, x) = 0$$



$$\begin{cases} \frac{dX}{dt}(s) = V(s) \\ m \frac{dV}{dt}(s) = -F(s, X(s)) \end{cases}$$



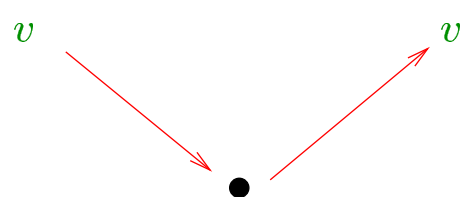
$$\partial_t \textcolor{green}{n}(t, x) + \operatorname{div} \textcolor{green}{J}(\textcolor{green}{n})(t, x) = 0$$

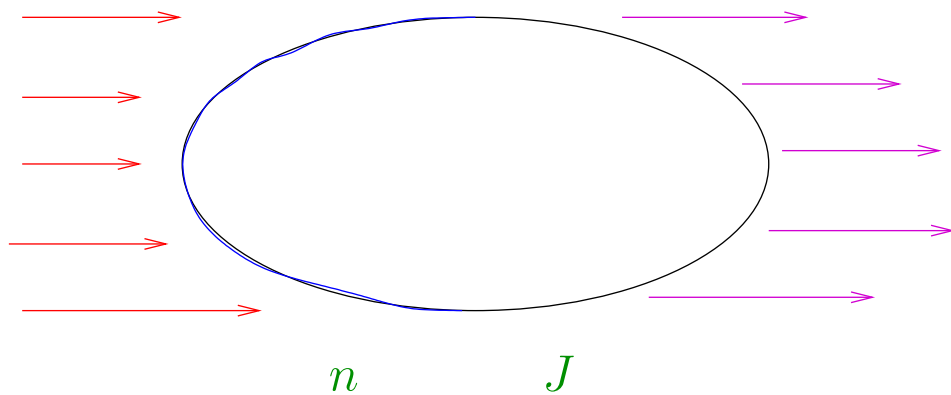


$$\begin{cases} \frac{d\textcolor{green}{X}}{dt}(s) = \textcolor{green}{V}(s) \\ m \frac{d\textcolor{green}{V}}{dt}(s) = -F(s, \textcolor{green}{X}(s)) \end{cases}$$

$$\textcolor{blue}{f}(t, \textcolor{green}{x}, \textcolor{green}{v})$$

$$\frac{d}{dt} \textcolor{blue}{f}(t, \textcolor{green}{X}(t), \textcolor{green}{V}(t)) = Q(\textcolor{blue}{f})_{\textcolor{green}{X}(t), \textcolor{green}{V}(t)}$$



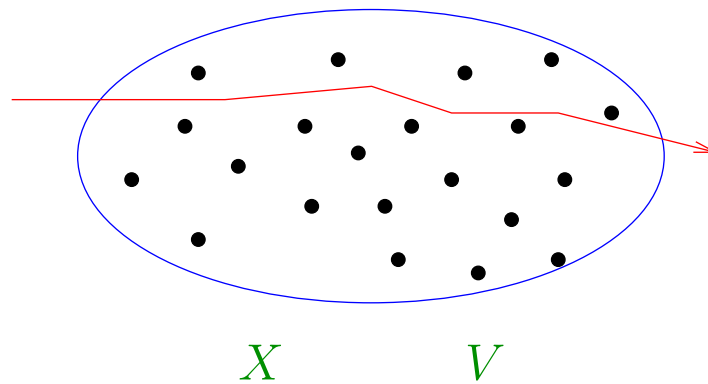


$$\partial_t n(t, x) + \operatorname{div} J(n)(t, x) = 0$$

↑

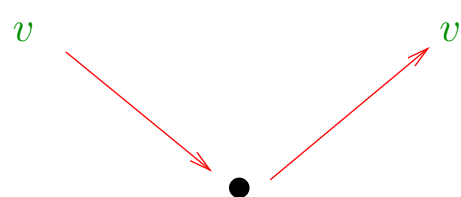
↑

$$\frac{d}{dt} f(t, X(t), V(t)) = Q(f)_{X(t), V(t)}$$



$$\begin{cases} \frac{dX}{dt}(s) = V(s) \\ m \frac{dV}{dt}(s) = -F(s, X(s)) \end{cases}$$

$$f(t, x, v)$$



Limite Asymptotique de l'équation de Boltzmann à champ fort

• Domaine infini

Passage du modèle microscopique au modèle macroscopique.

The high field asymptotics for degenerate semiconductors,

Mathematical Models and Methods in Applied Sciences, Vol **11**, (2001), pp. 1253-1272 (N. Ben Abdallah, [HC](#)).

• Problème de couches limites

Passage des conditions aux limites de l'équation microscopique à l'équation macroscopique.

The high field asymptotics for degenerate semiconductors : Initial and boundary layer analysis

Asymptotic Analysis Vol **37**,N2 (2004), pp. 143-174 (N. Ben Abdallah, [HC](#)).

• Problème de choc

solution choc pour le problème macroscopique de la densité.

The high field asymptotics for fermionic Boltzman equation : Entropy solutions and kinetic shock profiles

Collaboration : Christian Schmeiser, Institute of Analysis and Scientific Computing, Vienna University of Technology .

Collaboration : Naoufel Ben Abdallah, Laboratoire MIP de l'Université Paul-Sabatier de Toulouse.

$$\begin{cases} \partial_t f + v(k) \cdot \nabla_x f + (E(t, x) \cdot \nabla_k f - Q(f)) = 0 \\ f(0, x, k) = f_{Ini}(x, k) \end{cases} \quad \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$$

$$Q(f)(k) = \int_B \sigma(k, k') \left\{ f(k')(1 - f(k))M(k) - f(k)(1 - f(k'))M(k') \right\} dk'$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \partial_t f_\varepsilon + v(k) \cdot \nabla_x f_\varepsilon + \frac{1}{\varepsilon} (E(t, x) \cdot \nabla_k f_\varepsilon - Q(f_\varepsilon)) = 0 \\ f_\varepsilon(0, x, k) = f_{Ini}(x, k) \end{array} \right. \quad \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$$

$$Q(f_\varepsilon)(k) = \int_B \sigma(k, k') \left\{ f_\varepsilon(k')(1 - f_\varepsilon(k))M(k) - f_\varepsilon(k)(1 - f_\varepsilon(k'))M(k') \right\} dk'$$

$$\begin{cases} \partial_t f_\varepsilon + v(k) \cdot \nabla_x f_\varepsilon + \frac{1}{\varepsilon} (E(t, x) \cdot \nabla_k f_\varepsilon - Q(f_\varepsilon)) = 0 \\ f_\varepsilon(0, x, k) = f_{Ini}(x, k) \end{cases} \quad \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$$

$$Q(f_\varepsilon)(k) = \int_B \sigma(k, k') \left\{ f_\varepsilon(k') (1 - f_\varepsilon(k)) M(k) - f_\varepsilon(k) (1 - f_\varepsilon(k')) M(k') \right\} dk'$$

$$\Downarrow \quad f_\varepsilon = f_0 + \varepsilon f_1 + \varepsilon^2 f_2 + \dots$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \partial_t f_\varepsilon + v(k) \cdot \nabla_x f_\varepsilon + \frac{1}{\varepsilon} (E(t, x) \cdot \nabla_k f_\varepsilon - Q(f_\varepsilon)) = 0 \\ f_\varepsilon(0, x, k) = f_{Ini}(x, k) \end{array} \right. \quad \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$$

$$Q(f_\varepsilon)(k) = \int_B \sigma(k, k') \left\{ f_\varepsilon(k') (1 - f_\varepsilon(k)) M(k) - f_\varepsilon(k) (1 - f_\varepsilon(k')) M(k') \right\} dk'$$

$$\Downarrow \quad f_\varepsilon = f_0 + \varepsilon f_1 + \varepsilon^2 f_2 + \dots$$

$$E \cdot \nabla_k f_0 - Q(f_0) = 0$$

$$\left\{ \begin{array}{ll} \partial_t f_\varepsilon + v(k). \nabla_x f_\varepsilon + \frac{1}{\varepsilon} (E(t, x). \nabla_k f_\varepsilon - Q(f_\varepsilon)) = 0 & \\ f_\varepsilon(0, x, k) = f_{Ini}(x, k) & \omega \times \mathbb{R}^n \\ f_\varepsilon(t, x, k) = f_{Inc}(t, x, k) & \mathbb{R}^+ \times \Gamma^- \end{array} \right.$$

$$Q(f_\varepsilon)(k) = \int_B \sigma(k, k') \left\{ f_\varepsilon(k')(1 - f_\varepsilon(k))M(k) - f_\varepsilon(k)(1 - f_\varepsilon(k'))M(k') \right\} dk'$$

$$\Downarrow \quad f_\varepsilon = f_0 + \varepsilon f_1 + \varepsilon^2 f_2 + \dots$$

$$E. \nabla_k f_0 - Q(f_0) = 0$$

$$\Downarrow \quad E. \nabla_k f_1 - L_{f_0}(f_1) = -(\partial_t f_0 + v. \nabla_x f_0)$$

$$\begin{cases} \partial_t f_\varepsilon + v(k) \cdot \nabla_x f_\varepsilon + \frac{1}{\varepsilon} (E(t, x) \cdot \nabla_k f_\varepsilon - Q(f_\varepsilon)) = 0 \\ f_\varepsilon(0, x, k) = f_{Ini}(x, k) \end{cases} \quad \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$$

$$Q(f_\varepsilon)(k) = \int_B \sigma(k, k') \left\{ f_\varepsilon(k') (1 - f_\varepsilon(k)) M(k) - f_\varepsilon(k) (1 - f_\varepsilon(k')) M(k') \right\} dk'$$

$$\Downarrow \quad f_\varepsilon = f_0 + \varepsilon f_1 + \varepsilon^2 f_2 + \dots$$

$$E \cdot \nabla_k f_0 - Q(f_0) = 0$$

$$\Downarrow \quad E \cdot \nabla_k f_1 - L_{f_0}(f_1) = -(\partial_t f_0 + v \cdot \nabla_x f_0)$$

$$\begin{cases} \partial_t n + \operatorname{div}_x J(n, E) = 0 & \mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^n \\ n(0, x) = n_{Ini}(x) & x \in \mathbb{R}^n \end{cases}$$

Existence de la solution limite

(1)

$$\begin{cases} E \cdot \nabla_k f - Q(f) = 0 \\ \int_B f(k) dk = n \end{cases}$$

$$(1) \quad \begin{cases} E \cdot \nabla_k f - Q(f) = 0 \\ \int_B f(k) dk = n \end{cases}$$

Théorème Soit E un vecteur fixé dans $\mathbb{R}^d$. Alors, pour chaque $n \in \mathbb{R}^+$, il existe une unique fonction $f \in L^1(B)$ telle que $E \cdot \nabla_k f \in L^1(B)$, $0 \leq f \leq 1$ solution de (1). Cette unique solution est notée par $f = F(n, E)$.

$$(1) \quad \begin{cases} E \cdot \nabla_k f - Q(f) = 0 \\ \int_B f(k) dk = n \end{cases}$$

Théorème Soit E un vecteur fixé dans $\mathbb{R}^d$. Alors, pour chaque $n \in \mathbb{R}^+$, il existe une unique fonction $f \in L^1(B)$ telle que $E \cdot \nabla_k f \in L^1(B)$, $0 \leq f \leq 1$ solution de (1). Cette unique solution est notée par $f = F(n, E)$.

(1)

$$\begin{cases} E \cdot \nabla_k f - Q(f) = 0 \\ \int_B f(k) dk = n \end{cases}$$

Théorème Soit E un vecteur fixé dans $\mathbb{R}^d$. Alors, pour chaque $n \in \mathbb{R}^+$, il existe une unique fonction $f \in L^1(B)$ telle que $E \cdot \nabla_k f \in L^1(B)$, $0 \leq f \leq 1$ solution de (1). Cette unique solution est notée par $f = F(n, E)$.

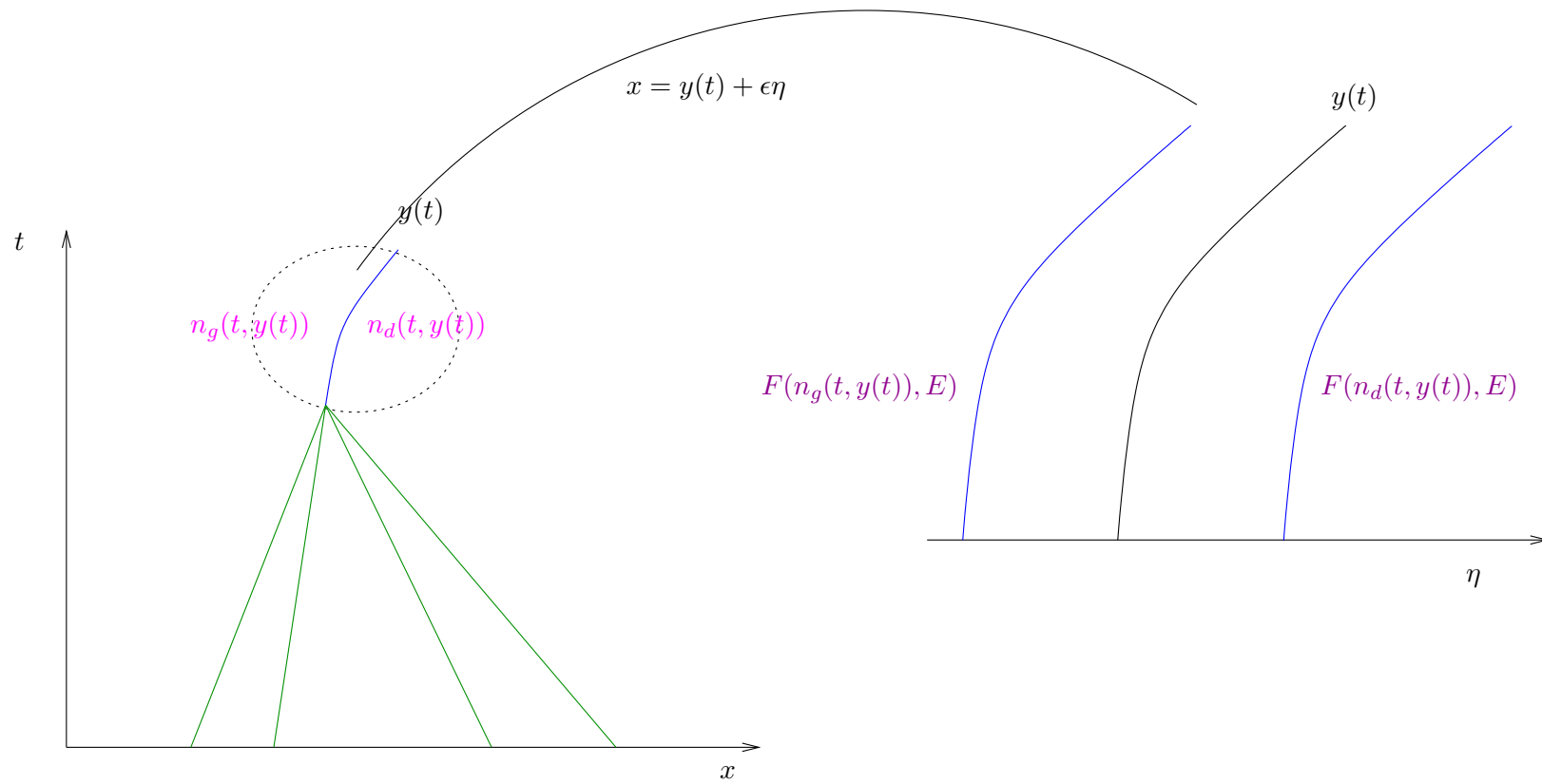
$$H_E = \left(\begin{array}{cc} \mathbb{R}^+ \times D_E & \rightarrow \mathbb{R} \times L^{1,0}(B) \\ (n, f) & \mapsto \left(\int_B f(k) dk - n, E \cdot \nabla_k f - Q(f) \right) \end{array} \right)$$

$$D_E = \left\{ f \in L^1(B); \quad E \cdot \nabla_k f \in L^1(B) \right\}$$

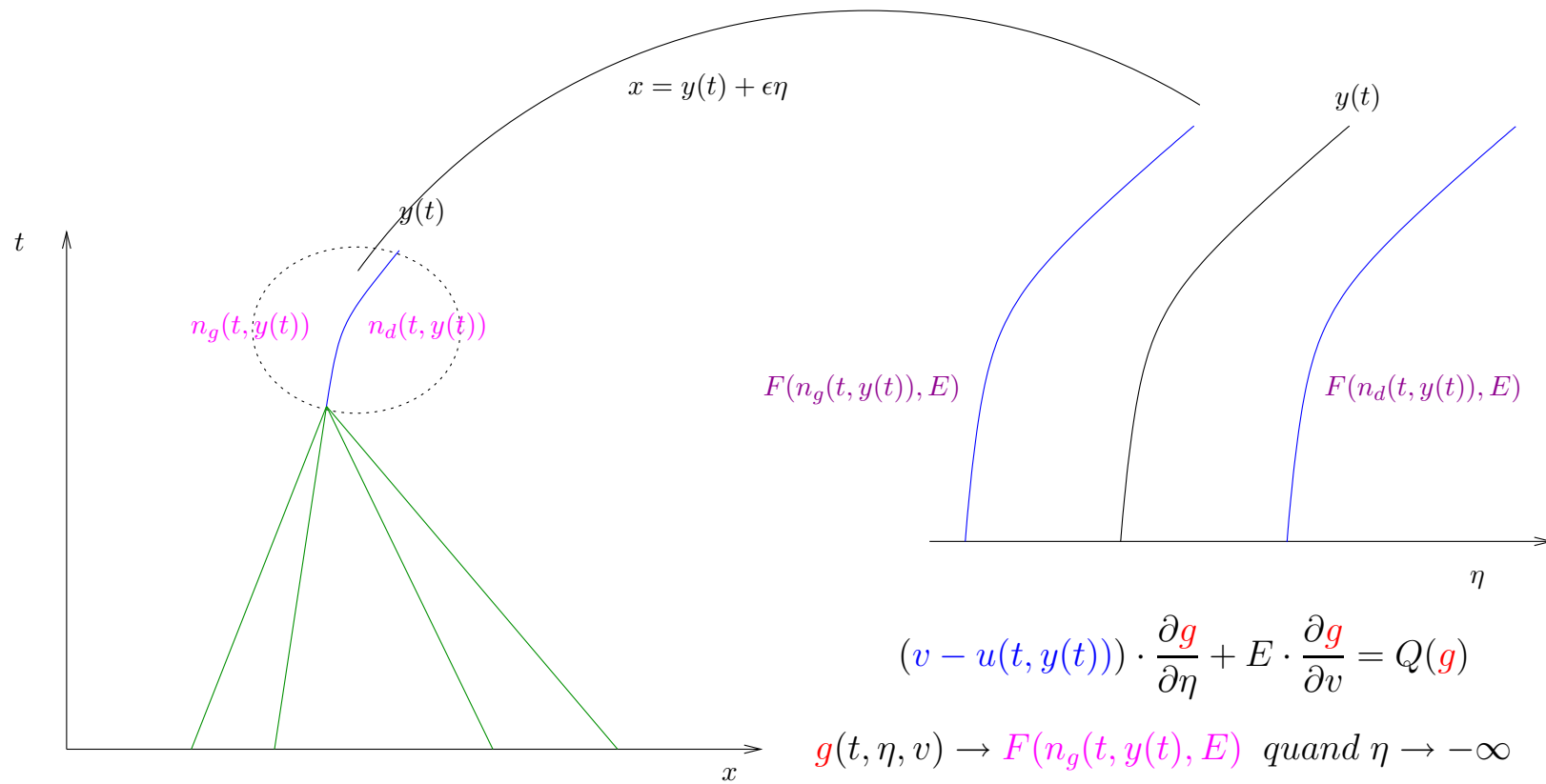
$$H_E(n, f) = (0, 0)$$

E. Poupaud, *Runaway phenomena and fluid approximation under high fields in semiconductor kinetic theory*, Z. Angew. Math. Mech. **72**, (1992), pp. 359-372.

Solution choc



Solution choc



$$(v - u(t, y(t))) \cdot \frac{\partial g}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial g}{\partial v} = Q(g)$$

$$g(t, \eta, v) \rightarrow F(n_g(t, y(t)), E) \text{ quand } \eta \rightarrow -\infty$$

$$g(t, \eta, v) \rightarrow F(n_d(t, y(t)), E) \text{ quand } \eta \rightarrow +\infty$$

Existence du profil de choc

$$(v - u) \cdot \frac{\partial g}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial g}{\partial v} = Q(g), \quad \text{on } \mathbb{R} \times \mathbb{R}, \quad (1)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow -\infty} g(\eta, v) = F(n_1, E)(v), \quad (2)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow +\infty} g(\eta, v) = F(n_2, E)(v). \quad (3)$$

$$(v - u) \cdot \frac{\partial g}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial g}{\partial v} = Q(g), \quad \text{on } \mathbb{R} \times \mathbb{R}, \quad (4)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow -\infty} g(\eta, v) = F(n_1, E)(v), \quad (5)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow +\infty} g(\eta, v) = F(n_2, E)(v). \quad (6)$$

Théorème

Soit $n^* \in \mathbb{R}^+$ tel que j est une fonction strictement convexe par rapport à n sur $[0, n^*]$.

) Pour qu'une solution de (10)- (12) existe, u doit vérifier la condition de Rankine Hugoniot

$$u = \frac{j(n_2, E) - j(n_1, E)}{n_2 - n_1}.$$

$$(v - u) \cdot \frac{\partial g}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial g}{\partial v} = Q(g), \quad \text{on } \mathbb{R} \times \mathbb{R}, \quad (7)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow -\infty} g(\eta, v) = F(n_1, E)(v), \quad (8)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow +\infty} g(\eta, v) = F(n_2, E)(v). \quad (9)$$

Théorème Soit $n^* \in \mathbb{R}^+$ tel que j est une fonction strictement convexe par rapport à n sur $[0, n^*]$.

i) Pour qu'une solution de (10)- (12) existe, u doit vérifier la condition de Rankine-Hugoniot

$$u = \frac{j(n_2, E) - j(n_1, E)}{n_2 - n_1}.$$

ii) Supposons $n_1 \geq n_2$ (choc entropique). Alors, pour la valeur de u donné au dessus, (10)- (12) a une unique solution à une translation de η près.

$$(v - u) \cdot \frac{\partial g}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial g}{\partial v} = Q(g), \quad \text{on } \mathbb{R} \times \mathbb{R}, \quad (10)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow -\infty} g(\eta, v) = F(n_1, E)(v), \quad (11)$$

$$\lim_{\eta \rightarrow +\infty} g(\eta, v) = F(n_2, E)(v). \quad (12)$$

Théorème Soit $n^* \in \mathbb{R}^+$ tel que j est une fonction strictement convexe par rapport à n sur $[0, n^*]$.

i) Pour qu'une solution de (10)- (12) existe, u doit vérifier la condition de Rankine-Hugoniot

$$u = \frac{j(n_2, E) - j(n_1, E)}{n_2 - n_1}.$$

ii) Supposons $n_1 \geq n_2$ (choc entropique). Alors, pour la valeur de u donné au dessus, (10)- (12) a une unique solution à une translation de η près .

iii) Si $n_2 \geq n_1$ (choc non entropique), (10)- (12) n a pas de solution.

Condition d admissibilité

$$\frac{j(n, E) - j(n_1, E)}{n - n_1} - u \geq 0, \quad \text{for all } n \in]n_2, n_1[$$

$$\frac{j(n, E) - j(n_2, E)}{n - n_2} - u \leq 0, \quad \text{for all } n \in]n_2, n_1[$$

$$n = \varphi(g, v) \quad \Leftrightarrow \quad g = F(n)(v)$$

inégalité d'entropie

$$D(f) = \int (Q(f) - E \cdot \partial_v f) \varphi(f, v) dv \leq 0$$

$$D(f) = 0 \quad \Leftrightarrow \quad f = F(\rho, E)$$

$$-D(f) \geq C(f) \int (f(v) - F(\rho)(v))^2 M(v) dv$$

$$n = \varphi(g, v) \quad \Leftrightarrow \quad g = F(n)(v)$$

inégalité d'entropie

$$D(f) = \int (Q(f) - E \cdot \partial_v f) \varphi(f, v) dv \leq 0$$

$$D(f) = 0 \quad \Leftrightarrow \quad f = F(\rho, E)$$

$$-D(f) \geq C(f) \int (f(v) - F(\rho)(v))^2 M(v) dv$$

$$\partial_f(\Phi(g, v)) = \varphi(g, v)$$

$$\partial_\eta \int (v - u) \Phi(g, v) dv = \int (Q(g) - E \cdot \partial_v g) \varphi(g, v) dv \leq 0$$

$$n = \varphi(g, v) \quad \Leftrightarrow \quad g = F(n)(v)$$

inégalité d'entropie

$$D(f) = \int (Q(f) - E \cdot \partial_v f) \varphi(f, v) dv \leq 0$$

$$D(f) = 0 \quad \Leftrightarrow \quad f = F(\rho, E)$$

$$-D(f) \geq C(f) \int (f(v) - F(\rho)(v))^2 M(v) dv$$

$$\partial_f(\Phi(g, v)) = \varphi(g, v)$$

$$\partial_\eta \int (v - u) \Phi(g, v) dv = \int (Q(g) - E \cdot \partial_v g) \varphi(g, v) dv \leq 0$$

$$\Leftrightarrow$$

$$n_1 \geq n_2$$

$$(v - \textcolor{violet}{u}) \cdot \frac{\partial \textcolor{red}{f}_L}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial \textcolor{red}{f}_L}{\partial v} = Q(\textcolor{red}{f}_L),$$

$$\textcolor{red}{f}_L(-L, v) = \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1)(v), \quad v - \textcolor{violet}{u} > 0,$$

$$\textcolor{red}{f}_L(L, v) = \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2)(v), \quad v - \textcolor{violet}{u} < 0.$$

$$(v - u) \cdot \frac{\partial f_L}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial f_L}{\partial v} = Q(f_L),$$

$$f_L(-L, v) = F(n_1)(v), \quad v - u > 0,$$

$$f_L(L, v) = F(n_2)(v), \quad v - u < 0.$$

Lemme Ce problème a une unique solution f_L dans $\mathcal{A}$ où $\mathcal{A}$ est défini par

$$\mathcal{A} = \{f \in L^1([-L, L] \times \mathbb{R}); F(n_2)(v) \leq f(\eta, v) \leq F(n_1)(v)\}.$$

$$(v - \textcolor{violet}{u}) \cdot \frac{\partial \textcolor{red}{f}_L}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial \textcolor{red}{f}_L}{\partial v} = Q(\textcolor{red}{f}_L),$$

$$\textcolor{red}{f}_L(-L, v) = \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1)(v), \quad v - \textcolor{violet}{u} > 0,$$

$$\textcolor{red}{f}_L(L, v) = \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2)(v), \quad v - \textcolor{violet}{u} < 0.$$

Lemme Ce problème a une unique solution $\textcolor{red}{f}_L$ dans $\mathcal{A}$ où $\mathcal{A}$ est défini par

$$\mathcal{A} = \{ \textcolor{red}{f} \in L^1([-L, L] \times \mathbb{R}); \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2)(v) \leq \textcolor{red}{f}(\eta, v) \leq \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1)(v) \}.$$

$$\int_u^{+\infty} \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{red}{f}_L(-L, v) dv \geq \int_u^{+\infty} \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2) dv \geq \int_u^{\infty} \textcolor{red}{f}_L(L, v) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2) dv$$

$$(v - \textcolor{violet}{u}) \cdot \frac{\partial \textcolor{red}{f}_L}{\partial \eta} + E \cdot \frac{\partial \textcolor{red}{f}_L}{\partial v} = Q(\textcolor{red}{f}_L),$$

$$\textcolor{red}{f}_L(-L, v) = \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1)(v), \quad v - \textcolor{violet}{u} > 0,$$

$$\textcolor{red}{f}_L(L, v) = \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2)(v), \quad v - \textcolor{violet}{u} < 0.$$

Lemme Ce problème a une unique solution $\textcolor{red}{f}_L$ dans $\mathcal{A}$ où $\mathcal{A}$ est défini par

$$\mathcal{A} = \{ \textcolor{red}{f} \in L^1([-L, L] \times \mathbb{R}); \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2)(v) \leq \textcolor{red}{f}(\eta, v) \leq \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1)(v) \}.$$

$$\int_u^{+\infty} \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{red}{f}_L(-L, v) dv \geq \int_u^{+\infty} \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2) dv \geq \int_u^{\infty} \textcolor{red}{f}_L(L, v) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2) dv$$

$$\eta_k = \eta^{\textcolor{violet}{L}_k}$$

$$\int \textcolor{red}{f}_L(\eta^{\textcolor{violet}{L}_k}, v) dv = \int_u^{+\infty} \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_1) dv + \int_{-\infty}^u \textcolor{blue}{F}(\textcolor{blue}{n}_2) dv$$

$$f_k(\eta, v) = f_{L_k}^1(\eta + \eta_k, v)$$

$$n_{1,2}^* = \int f_k(0, v) dv = \int_u^{+\infty} F(n_1) dv + \int_{-\infty}^u F(n_2) dv$$

$$f_k(\eta, v) = f_{L_k}^1(\eta + \eta_k, v)$$

$$n_{1,2}^* = \int f_k(0, v) dv = \int_u^{+\infty} F(n_1) dv + \int_{-\infty}^u F(n_2) dv$$

$$f_k \rightarrow f \quad in \quad L^\infty(\mathbb{R} \times \mathbb{R}) \quad weak *$$

$$f_k(\eta, v) = f_{L_k}^1(\eta + \eta_k, v)$$

$$n_{1,2}^* = \int f_k(0, v) dv = \int_u^{+\infty} F(n_1) dv + \int_{-\infty}^u F(n_2) dv$$

$$f_k \rightarrow f \quad in \quad L^\infty(\mathbb{R} \times \mathbb{R}) \quad weak *$$

$$\int f(0, v) dv = \int_u^{+\infty} F(n_1) dv + \int_{-\infty}^u F(n_2) dv$$

emme

) $-L_k - \eta_k$ tend vers $-\infty$ quand $k \rightarrow \infty$

$L_k - \eta_k$ tend vers $+\infty$ quand $k \rightarrow \infty$

) Il existe deux suites μ_k et ν_k et deux valeurs $\underline{n}$ et $\overline{n}$ tels que

$$\lim_{\nu_k \rightarrow -\infty} f(\nu_k, \cdot) = F(\underline{n}, E), \quad v - p.p.$$

$$\lim_{\mu_k \rightarrow +\infty} f(\mu_k, \cdot) = F(\overline{n}, E), \quad v - p.p.$$

Lemme

Soit ν_k la suite telle que

$$\lim_{\nu_k \rightarrow +\infty} f(\nu_k, v) = F(n_2)(v), \quad v - a.e.$$

Pour tout $0 < a < \infty$, pour tout $\tilde{\nu}_k \in]\nu_k - a, \nu_k + a[$,

$$\lim_{\tilde{\nu}_k \rightarrow +\infty} f(\tilde{\nu}_k, v) = F(n_2)(v), \quad v - p.p...$$

convergence vers la solution entropique

Théorème

Supposons que f_{ini} satisfait

$$0 \leq f_{ini}(x, v) \leq F(n_2) < 1, \quad \nabla_x f_{ini} \in L^1(\mathbb{R}^d \times \mathbb{R}^d). \quad (13)$$

Alors le probleme a une unique solution f_ε tele que $0 \leq f_\varepsilon \leq F(n_2) < 1$. Cette solution satisfait

$$f_\varepsilon \rightarrow f, \quad L^2(0, T, L^2(\mathbb{R}^d \times \mathbb{R}^d))$$

$$\rho_\varepsilon = \int f_\varepsilon dv \rightarrow \rho, \quad L^q(0, T, L^p_{x,loc}(\mathbb{R}^d))$$

$$f = F(\rho)$$

a)

$$\partial_t \rho + \nabla_x \cdot j(\rho) = 0, \quad (14)$$

b)

$$\partial_t X(\rho) + \nabla_x \cdot G(\rho) \leq 0 \quad (15)$$

où

$$X(\rho) = \int_0^\rho \chi(n) dn$$

avec χ est une fonction de classe C^1 dépendant de n et strictement croissante.

$$G'(\rho) = \chi(\rho) j'(\rho)$$

c) La fonction ρ est l'unique solution entropique .

inégalité d'entropie

$$-\int (Q(f) - E \cdot \partial_v f) \chi(\varphi(f, v)) dv \leq C(f) \int (f(v) - F(n_f)(v))^2 M(v) dv$$