

Mémoire

Présenté à

L'université Abdelhamid Ibn Badis de Mostaganem

Par

KAIDI Mohammed Lamine

Pour obtenir le diplôme de
Master en Mathématiques.
Option : Analyse Fonctionnelle

Résolution des équations paraboliques dans des domaines
coniques non-symétriques

Soutenue

Devant le jury :

Président	Prof.
Examineur	Prof.
Examineur	
Encadreur	

Table des matières

- Introduction** **2**

- 1 Rappels** **2**
 - 1.1 Rappels sur l'espace $L^2(Q)$ 2
 - 1.2 Espace de Sobolev 2
 - 1.3 Formules de Green 3
 - 1.3.1 Première formule de Green 3
 - 1.3.2 Deuxième formule de Green 3

- 2 Unicité et lemmes techniques** **4**
 - 2.1 Unicité 4
 - 2.2 Lemmes techniques 5

- 3 Cas d'un domaine pouvant être transformé en un cylindre** **8**

- 4 Cas d'un domaine conique (\mathbf{T} assez petit)** **11**
 - 4.1 Passage à la limite. 19

- 5 Résultat principal** **21**

- Bibliographie** **23**

INTRODUCTION

On s'intéresse dans ce travail, à l'équation $\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u = f$ avec les conditions aux limites dans un domaine conique non-symétrique. Q ouvert de \mathbb{R}^3 défini par

$$Q = \{(t, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : (x_1, x_2) \in \Omega_t, 0 < t < T\}.$$

où T est un nombre positif fini et pour un t fixé dans l'intervalle $]0, T[$, Ω_t est un domaine borné de \mathbb{R}^2 défini par

$$\Omega_t = \left\{ (x_1, x_2) \in \mathbb{R}^2 : 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{h^2(t)\varphi^2(t)} < 1 \right\}.$$

Ici, φ est une fonction à valeurs réelles continue Lipschitzienne définie sur $[0, T]$, telle que

$$\varphi(0) = 0, \varphi(t) > 0$$

pour chaque $t \in [0, T]$, h est une fonction à valeurs réelles continue Lipschitzienne définie sur $[0, T]$, telle que

$$0 < \delta \leq h(t) \leq \beta \tag{1}$$

pour chaque $t \in [0, T]$, où δ et β sont des constantes positives.

Dans Q on considère le problème avec les conditions aux limites

$$\begin{aligned} \partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u &= f \in L^2(Q), \\ u|_{\partial Q - \Gamma_t} &= 0, \end{aligned} \tag{2}$$

où $L^2(Q)$ est l'espace de Lebesgue sur Q , ∂Q est la frontière de Q et Γ_t est la partie de la frontière de Q où $t = T$.

Dans ce mémoire on fait la synthèse du travail de Arezki KHELOUFI : "[Resolution of parabolic equation in non-symmetric conical domains]", [Electronic Journal of Differential Equations, Vol. 2012 (2012), No. 116, pp.1-14].

La difficulté liée à ce genre de problèmes vient d'une situation singulière pour les problèmes d'évolution ; plus précisément φ s'annule pour $t = 0$, ce qui empêche le domaine Q d'être transformé en un domaine régulier sans l'apparition de termes dégénérés dans l'équation parabolique, voir par exemple Sadallah[12].

Afin de surmonter cette difficulté, on pose une condition suffisante pour la fonction φ :

$$\varphi'(t)\varphi(t) \rightarrow 0 \text{ quand } t \rightarrow 0 \tag{3}$$

et on obtient des résultats d'existence et de régularité pour le problème(2). On utilise la méthode de décomposition de domaine pour montrer que le problème (2) a une solution avec la régularité optimale, c-à-d a une solution u appartenant à l'espace anisotrope de Sobolev

$$H_0^{1,2}(Q) := \{u \in H^{1,2}(Q) : u|_{\partial Q - \Gamma_t} = 0\}.$$

avec

$$H^{1,2}(Q) = \{u \in L^2(Q) : \partial_t u, \partial_{x_1}^j u, \partial_{x_2}^j u, \partial_{x_1} \partial_{x_2} u \in L^2(Q), j = 1, 2\}.$$

Dans Sadallah[13] le même problème à été étudié dans le cas d'un domaine conique symétrique, c-à-d, dans le cas où $h = 1$. D'autres références sur l'analyse des problèmes paraboliques dans des domaines non-cylindrique sont : Alkhutov[1,2], Deatyarev[4], Labbas, Medeghri et Sadallah[8,9], Sadallah[12]. Il y a beaucoup d'autres travaux au sujet des problèmes aux limites dans des domaines non-réguliers (voir, par exemple Grisvard[6] et les références citees dans ce travail).

Dans le chapitre 1, on donne des rappels sur les espaces de sobolev et les formules de Green.

Au chapitre 2 on montre un résultat d'unicité pour le problème(2), et on démontre quelques lemmes techniques cela permettra de prouver une estimation uniforme (dans un sens qui sera défini plus tard).

Au chapitre 3 on montre que le problème (2) admet une solution (unique) dans le cas d'un domaine qui peut être transformé en un cylindre.

Au chapitre 4, pour T assez petit, on montre que les précédents résultats restent vrais dans le cas d'un domaine conique avec la condition mentionnée ci-dessus sur les fonctions φ et h . La méthode utilisée ici est basée sur l'approximation du domaine conique par une suite de sous domaines $(Q_n)_n$ qui peuvent être transformés en domaines réguliers (cylindres) . On établie une estimation uniforme du type

$$\|u_n\|_{H^{1,2}(Q_n)} \leq k \|f\|_{L^2(Q)},$$

où u_n est la solution du problème (2) en Q_n et K une constante indépendante de n .

Finalement, dans le dernier chapitre on complète la preuve du résultat principal (Théorème 5.1).

Chapitre 1

Rappels

1.1 Rappels sur l'espace $L^2(Q)$

On désigne par Ω un ouvert de \mathbb{R}^2 muni de la mesure de Lebesgue dx .

Définition 1.1 on définit l'espace $L^2(\Omega)$ comme :

$$L^2(\Omega) = \left\{ f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}, f \text{ est mesurable, } \int_{\Omega} |f(x)| dx < +\infty \right\}.$$

on le munit de la norme $\|f\|_2 = \left(\int_{\Omega} |f(x)|^2 \right)^{\frac{1}{2}}$, et on notera $(L^2(\Omega))^2$ l'espace des champs de vecteurs dont chaque composante appartient à $L^2(\Omega)$.

Définition 1.2 on note $D(\Omega)$ l'espace des fonctions infiniment dérivables à support compact dans Ω , et on écrit : $D(\Omega) = C_0^\infty(\Omega)$.

Proposition 1.1 l'espace $D(\Omega)$ est dense dans $L^2(\Omega)$.

Définition 1.3 (Gradient) Soit φ une fonction de classe C^1 de Ω dans \mathbb{R} . on appelle gradient de φ , la fonction de Ω dans \mathbb{R}^2 définie par :

$$\nabla\varphi = \begin{pmatrix} \frac{\partial\varphi}{\partial x_1} \\ \frac{\partial\varphi}{\partial x_2} \end{pmatrix}.$$

1.2 Espace de Sobolev

Définition 1.4 On définit l'espace de Sobolev $H^1(\Omega)$ comme l'ensemble des fonctions u dans $L^2(\Omega)$ telles qu'il existe $V = (V_1, V_2) \in (L^2(\Omega))^2$ vérifiant :

$$\int_{\Omega} u \frac{\partial\varphi}{\partial x_i} = - \int_{\Omega} \varphi V_i, \forall \varphi \in D(\Omega), i = 1, 2.$$

on notera alors $V = \nabla u$.

La fonction ∇u de \mathbb{R} dans \mathbb{R}^2 est ainsi définie comme l'unique fonction vectorielle à composantes $L^2(\Omega)$ telle que l'identité entre vecteurs de \mathbb{R}^2 : $\int_{\Omega} u \nabla \varphi = - \int_{\Omega} \varphi \nabla u$, soit vérifiée pour tout $\varphi \in D(\Omega)$.

1.3 Formules de Green

Définition 1.5 (Vecteur normale) soit Ω un ouvert de classe C^1 , a un point de Γ (la frontière de Ω); Et $\varphi \in C^1$ telle que $\varphi : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$.

on appelle vecteur normal à Γ au point a le vecteur :

$$n = \frac{(\nabla \varphi, -1)}{|(\nabla \varphi, -1)|}.$$

Définition 1.6 (Dérivée normale) Soit Ω un domaine de frontière Lipschitzienne. On note n le vecteur normale à Γ dirigé vers l'exterieur de Ω , ce vecteur est défini presque partout.

Pour toute fonction $\varphi \in D(\overline{\Omega})$, ($D(\overline{\Omega})$ l'ensemble des restrictions des fonctions de $D(\mathbb{R}^2)$ à $\overline{\Omega}$), on appelle dérivée normale de φ en un point de Γ la quantité :

$$\frac{\partial \varphi}{\partial n} = \nabla \varphi \cdot n.$$

Définition 1.7 (L'intégrale curviligne) Longueur d'un élément différentiel de courbe

Le cas des équations cartésiennes, dans le plan :supposons que la coordonnée y soit une fonction continuellement dérivable de la variable x .

On s'intéresse à l'arc de courbe formé des points $M(x, y)$ tels que $y = f(x)$ ou x varie de x_1 à x_2 avec $x_1 < x_2$.

on a :

$$y = f(x) \Rightarrow dy = f'(x)dx \Rightarrow dl = \sqrt{1 + (f'(x))^2}dx.$$

1.3.1 Première formule de Green

Proposition 1.2 Soit Ω un ouvert borné de frontière Lipschitzienne Γ , pour tout u, v dans $H^1(\Omega)$, on a :

$$\int_{\Omega} v \nabla u = - \int_{\Omega} u \nabla v + \int_{\Gamma} u \cdot v \cdot n.$$

1.3.2 Deuxième formule de Green

Proposition 1.3 Soit Ω un ouvert borné de régularité C^2 , pour tout u dans $H^2(\Omega)$ ($H^2(\Omega)$ l'ensemble des fonctions $H^1(\Omega)$ dont toutes les dérivées partielles par rapport à l'une des composantes sont elles-mêmes dans $H^1(\Omega)$), et tout v dans $H^1(\Omega)$, on a :

$$- \int_{\Omega} v \nabla u = \int_{\Omega} \nabla u \nabla v - \int_{\Gamma} \frac{\partial u}{\partial n} \cdot v.$$

Chapitre 2

Unicité et lemmes techniques

2.1 Unicité

Proposition 2.1 *Le problème (2) admet une unique solution.*

Preuve. *Considérons $u \in H_0^{1,2}(\Omega)$ une solution du problème (2) avec un second membre nul. Ainsi*

$$\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u = 0 \text{ dans } Q.$$

de plus u vérifie les conditions de frontière

$$u|_{\partial Q - \Gamma_T} = 0.$$

on utilise la formule de Green ; on a

$$\begin{aligned} \int_Q (\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u) u dt dx_1 dx_2 &= \int_{\partial Q} \left(\frac{1}{2} |u|^2 v_t - \partial_{x_1} u \cdot u v_{x_1} - \partial_{x_2} u \cdot u v_{x_2} \right) d\sigma \\ &+ \int_Q (|\partial_{x_1} u|^2 + |\partial_{x_2} u|^2) dt dx_1 dx_2. \end{aligned}$$

où v_t, v_{x_1}, v_{x_2} sont les composantes du vecteur normal extérieur à ∂Q , tenant compte des conditions de frontière, toutes les intégrales de frontière disparaissent excepté $\int_{\partial Q} |u|^2 d\sigma$; on

a

$$\int_{\partial Q} |u|^2 v_t d\sigma = \int_{\Gamma_T} |u|^2 dx_1 dx_2.$$

alors

$$\begin{aligned} \int_Q (\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u) u dt dx_1 dx_2 &= \int_{\Gamma_T} \frac{1}{2} |u|^2 dx_1 dx_2 \\ &+ \int_Q (|\partial_{x_1} u|^2 + |\partial_{x_2} u|^2) dt dx_1 dx_2. \end{aligned}$$

puisque

$$\int_Q (\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u) u dt dx_1 dx_2 = 0$$

alors

$$\int_Q (|\partial_{x_1} u|^2 + |\partial_{x_2} u|^2) dt dx_1 dx_2 = 0,$$

car

$$\frac{1}{2} \int_{\Gamma_t} |u|^2 dx_1 dx_2 \geq 0.$$

Ceci implique

$$|\partial_{x_1} u|^2 + |\partial_{x_2} u|^2 = 0$$

et par conséquent

$$\partial_{x_1}^2 u = \partial_{x_2}^2 u = 0,$$

puis l'hypothèse

$$\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u = 0$$

donne

$$\partial_t u = 0.$$

Ainsi u est constante. Les conditions de frontière impliquent que $u = 0$ dans Q . Ceci prouve l'unicité de la solution du problème (2). ■

Remarque 2.1 Dans la suite, on s'intéresse seulement à l'existence de la solution du problème (2).

2.2 Lemmes techniques

Lemme 2.1 Soit $D(0,1)$ le disque unité de \mathbb{R}^2 , l'opérateur de Laplace

$$\Delta : H^2(D(0,1)) \cap H_0^1(D(0,1)) \rightarrow L^2(D(0,1))$$

est un isomorphisme. De plus il existe une constante $C > 0$ telle que

$$\|v\|_{H^2(D(0,1))} \leq C \|\Delta v\|_{L^2(D(0,1))}, \forall v \in H^2(D(0,1)).$$

Dans le lemme ci-dessus, H^2 et H_0^1 sont les espaces habituels de Sobolev définis, par exemple, dans Lions-Magenes [11].

Dans le chapitre 3, nous aurons besoin du résultat suivant.

Lemme 2.2 Soit $t \in]\alpha_n, T[$, où $(\alpha_n)_n$ est une suite décroissante vers zéro. Alors il existe une constante $C > 0$ indépendante de n telle que pour chaque $u_n \in H^2(\Omega_t)$, on a

$$\mathbf{a} \quad \|\partial_{x_1} u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2 \leq C \varphi^2(t) \|\Delta u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2,$$

$$\mathbf{b} \quad \|\partial_{x_2} u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2 \leq C \varphi^2(t) \|\Delta u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2.$$

Preuve. C'est une conséquence directe du lemme 2.1. En effet, soit $t \in]\alpha_n, T[$ on définit le changement de variables suivant

$$\begin{aligned} D(0, 1) &\rightarrow \Omega_t \\ (x_1, x_2) &\rightarrow (\varphi(t)x_1, h(t)\varphi(t)x_2) = (x'_1, x'_2). \end{aligned}$$

d'où

$$v(x_1, x_2) = u(\varphi(t)x_1, h(t)\varphi(t)x_2),$$

donc si $v \in H^2(D(0, 1))$, u_n appartient à $H^2(\Omega)$.

a) on a

$$\begin{aligned} \|\partial_{x_1} v\|_{L^2(D(0,1))}^2 &= \int_{D(0,1)} (\partial_{x_1} v)^2(x_1, x_2) dx_1 dx_2 \\ &= \int_{\Omega_t} \left(\partial_{x'_1} u_n \right)^2 (x'_1, x'_2) \varphi^2(t) \frac{1}{h(t)\varphi^2(t)} dx'_1 dx'_2 \\ &= \frac{1}{h(t)} \int_{\Omega_t} \left(\partial_{x'_1} u_n \right)^2 (x'_1, x'_2) dx'_1 dx'_2 \\ &= \frac{1}{h(t)} \left\| \partial_{x'_1} u_n \right\|_{L^2(\Omega_t)}^2. \end{aligned}$$

D'autre part,

$$\begin{aligned} \|\Delta v\|_{L^2(D(0,1))}^2 &= \int_{D(0,1)} [(\partial_{x_1}^2 v + \partial_{x_2}^2 v)(x_1, x_2)]^2 dx_1 dx_2 \\ &= \int_{\Omega_t} \left(\varphi^2(t) \partial_{x'_1}^2 u_n + (h\varphi)^2(t) \partial_{x'_1}^2 u_n \right)^2 (x'_1, x'_2) \frac{dx'_1 dx'_2}{(h\varphi^2)(t)} \\ &= \frac{\varphi^2(t)}{h(t)} \int_{\Omega_t} \left(\partial_{x'_1}^2 u_n + h^2(t) \partial_{x'_1}^2 u_n \right)^2 (x'_1, x'_2) dx'_1 dx'_2 \\ &\leq \frac{1}{\delta} \varphi^2(t) \|\Delta u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2, \end{aligned}$$

où δ est la constante qui apparaît dans (1). En utilisant le lemme 2.1 et la condition(1), on obtient l'inégalité désirée.

b) on a

$$\begin{aligned} \|\partial_{x_2} v\|_{L^2(D(0,1))}^2 &= \int_{D(0,1)} (\partial_{x_2} v)^2(x_1, x_2) dx_1 dx_2 \\ &= \int_{\Omega_t} \left(\partial_{x'_2} u_n \right)^2 (x'_1, x'_2) h^2(t) \varphi^2(t) \frac{1}{h(t)\varphi^2(t)} dx'_1 dx'_2 \\ &= h(t) \int_{\Omega_t} \left(\partial_{x'_2} u_n \right)^2 (x'_1, x'_2) dx'_1 dx'_2 \\ &= h(t) \left\| \partial_{x'_2} u_n \right\|_{L^2(\Omega_t)}^2. \end{aligned}$$

D'autre part,

$$\|\Delta v\|_{L^2(D(0,1))}^2 \leq \frac{1}{\delta} \varphi^2(t) \|\Delta u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2.$$

On utilise l'inégalité

$$\|\partial_{x_2} v\|_{L^2(D(0,1))}^2 \leq C \|\Delta v\|_{L^2(D(0,1))}^2$$

du lemme 2.1 et de la condition (1) , on obtient l'inégalité désirée

$$\left\| \partial_{x_2} u_n \right\|_{L^2(\Omega_t)}^2 \leq C \varphi^2(t) \|\Delta u_n\|_{L^2(\Omega_t)}^2.$$

■

Chapitre 3

Cas d'un domaine pouvant être transformé en un cylindre

Dans ce chapitre, on remplace Q par Q_α

$$Q_\alpha = \left\{ (t, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : \frac{1}{\alpha} < t < T, 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{h^2(t)\varphi^2(t)} < 1 \right\}$$

avec $\alpha > 0$.

Théorème 3.1 *Le problème*

$$\begin{aligned} \partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u &= f \in L^2(Q_\alpha), \\ u|_{\partial Q_\alpha - \Gamma_T} &= 0, \end{aligned} \tag{3.1}$$

admet une unique solution $u \in H^{1,2}(Q_\alpha)$.

Preuve. le changement de variables

$$(t, x_1, x_2) \rightarrow (t, y_1, y_2) = \left(t, \frac{x_1}{\varphi(t)}, \frac{x_2}{h(t)\varphi(t)} \right)$$

transforme Q_α en cylindre $P_\alpha = \left] \frac{1}{\alpha}, T \right[\times D \left(\frac{1}{\alpha}, 1 \right)$, où $D \left(\frac{1}{\alpha}, 1 \right)$ est le disque unité centré en $\left(\frac{1}{\alpha}, 0, 0 \right)$. En posant

$$u(t, x_1, x_2) = v(t, y_1, y_2)$$

et

$$f(t, x_1, x_2) = g(t, y_1, y_2),$$

le problème (3.1) est transformé, dans Q_α en problème parabolique de coefficient-variable

$$\begin{aligned} \partial_t v - \frac{1}{\varphi^2(t)} \partial_{y_1}^2 v - \frac{1}{h^2(t)\varphi^2(t)} \partial_{y_2}^2 v - \frac{\varphi'(t)y_1}{\varphi(t)} \partial_{y_1} v - \frac{(h\varphi)'(t)y_2}{h(t)\varphi(t)} \partial_{y_2} v &= g \\ u|_{\partial P_\alpha - \Gamma_T} &= 0. \end{aligned}$$

Ce changement de variables conserve les espaces $H^{1,2}$ et L^2 . En d'autres termes

$$\begin{aligned} f \in L^2(Q_\alpha) &\Rightarrow g \in L^2(P_\alpha) \\ u \in H^{1,2}(Q_\alpha) &\Rightarrow v \in H^{1,2}(P_\alpha). \end{aligned}$$

Proposition 3.1 *L'opérateur*

$$- \left[\frac{\varphi'(t) y_1}{\varphi(t)} \partial_{y_1} + \frac{(h\varphi)'(t) y_2}{h(t) \varphi(t)} \partial_{y_2} \right] : H_0^{1,2}(P_\alpha) \rightarrow L^2(P_\alpha)$$

est compact.

Preuve. P_α a la propriété de Besov (voir [3]). Ainsi, pour $j = 1, 2$

$$\begin{aligned} \partial_{y_j} H_0^{1,2}(P_\alpha) &\rightarrow H^{\frac{1}{2},1}(P_\alpha) \\ v &\mapsto \partial_{y_j} v, \end{aligned}$$

est continu. Puisque P_α est borné, l'injection canonique est compacte de $H^{\frac{1}{2},1}(P_\alpha)$ dans $L^2(P_\alpha)$ (voir par exemple [3]), où

$$H^{\frac{1}{2},1}(P_\alpha) = L^2 \left(\frac{1}{\alpha}, T; H^1 \left(D \left(\frac{1}{\alpha}, 1 \right) \right) \right) \cap H^{\frac{1}{2}} \left(\frac{1}{\alpha}, T; L^2 \left(D \left(\frac{1}{\alpha}, 1 \right) \right) \right).$$

Pour les définitions complètes de $H^{r,s}$ les espaces de Sobolev Hilbertien voir par exemple [11].

Considérons la composition

$$\begin{aligned} \partial_{y_j} H_0^{1,2}(P_\alpha) &\rightarrow H^{\frac{1}{2},1}(P_\alpha) \rightarrow L^2(P_\alpha) \\ v &\mapsto \partial_{y_j} v \mapsto \partial_{y_j} v, \end{aligned}$$

alors ∂_{y_j} est un opérateur compact de $H_0^{1,2}(P_\alpha)$ dans $L^2(P_\alpha)$. Comme

$$-\frac{\varphi'(t)}{\varphi(t)}, -\frac{(h\varphi)'(t)}{h(t)\varphi(t)}$$

sont des fonctions bornées, les opérateurs

$$-\frac{\varphi'(t) y_1}{\varphi(t)} \partial_{y_1}, -\frac{(h\varphi)'(t) y_2}{h(t)\varphi(t)} \partial_{y_2}$$

sont compacts de $H_0^{1,2}(P_\alpha)$ dans $L^2(P_\alpha)$. En conséquence,

$$- \left[\frac{\varphi'(t) y_1}{\varphi(t)} \partial_{y_1} + \frac{(h\varphi)'(t) y_2}{h(t)\varphi(t)} \partial_{y_2} \right]$$

est compact de $H_0^{1,2}(P_\alpha)$ dans $L^2(P_\alpha)$. ■

Ainsi, pour compléter la preuve du théorème 3.1, il est suffisant de montrer que l'opérateur

$$\partial_t - \frac{1}{\varphi^2(t)} \partial_{y_1}^2 - \frac{1}{h^2(t)\varphi^2(t)} \partial_{y_2}^2$$

est un isomorphisme de $H_0^{1,2}(P_\alpha)$ dans $L^2(P_\alpha)$.

Lemme 3.1 *L'opérateur*

$$\partial_t - \frac{1}{\varphi^2(t)} \partial_{y_1}^2 - \frac{1}{h^2(t) \varphi^2(t)} \partial_{y_2}^2$$

est un isomorphisme de $H_0^{1,2}(P_\alpha)$ dans $L^2(P_\alpha)$.

Preuve. *Comme les coefficients $\frac{1}{\varphi^2(t)}$ et $\frac{1}{h^2(t) \varphi^2(t)}$ sont bornés dans $\overline{P_\alpha}$, la régularité optimale est montrée par Ladyzhenskaya-Solonnikov-Ural'tseva [10]. ■*

Nous aurons besoin du résultat suivant pour justifier le calcul de ce chapitre.

Lemme 3.2 *L'espace*

$$\{u \in H^4(P_\alpha) : u|_{\partial_p P_\alpha} = 0\}$$

est dense dans l'espace

$$\{u \in H^{1,2}(P_\alpha) : u|_{\partial_p P_\alpha} = 0\}.$$

Ici, $\partial_p P_\alpha$ est la frontière parabolique P_α et H^4 représente l'espace habituel de Sobolev défini, par exemple, dans Lions-Magenes [11].

La preuve du lemme ci-dessus peut être trouvée dans [7].

Remarque 3.1 *Dans le lemme 3.2, on peut remplacer P_α par Q_α avec l'aide du changement de variables défini ci-dessus.*

■

Chapitre 4

Cas d'un domaine conique (T assez petit)

Dans ce cas, on définit Q par

$$Q = \left\{ (t, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : 0 < t < T, 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{h^2(t)\varphi^2(t)} < 1 \right\}$$

avec

$$\varphi(0) = 0, \varphi(t) > 0, t \in]0, T]. \quad (4.1)$$

On suppose que les fonctions h et φ vérifient les conditions (1) et (3). Pour chaque $n \in N^*$, on définit Q_n par

$$Q_n = \left\{ (t, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : \frac{1}{n} < t < T, 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{h^2(t)\varphi^2(t)} < 1 \right\}$$

et on note $f_n = f|_{Q_n}$ et $u_n \in H^{1,2}(Q_n)$ la solution du problème dans Q_n . Telle que la solution existe d'après le Theoreme 3.1.

Proposition 4.1 *Il existe une constante K_1 indépendante de n telle que*

$$\|u_n\|_{H^{1,2}(Q_n)} \leq K_1 \|f_n\|_{L^2(Q_n)} \leq K_1 \|f\|_{L^2(Q)},$$

où

$$\|u_n\|_{H^{1,2}(Q_n)} = \left(\|u_n\|_{H^1(Q_n)}^2 + \sum_{i,j=1}^2 \|\partial_{x_i}\partial_{x_j}u\|_{L^2(Q_n)}^2 \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Pour prouver la proposition, on a besoin du résultat suivant qui est une conséquence du lemme 2.2 (voir Grisvard-Looss [5], théorème 2.2).

Lemme 4.1 *Il existe une constante C indépendante de n telle que*

$$\|\partial_{x_1}^2 u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 + \|\partial_{x_2}^2 u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 + \|\partial_{x_1 x_2}^2 u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 \leq C \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2.$$

Preuve de la proposition. On note le produit scalaire dans $L^2(Q_n)$ par $\langle \cdot, \cdot \rangle$, alors on a

$$\begin{aligned} \|f_n\|_{L^2(Q_n)}^2 &= \langle \partial_t u_n - \Delta u_n, \partial_t u_n - \Delta u_n \rangle \\ &= \|\partial_t u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 + \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 - 2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle \end{aligned}$$

Estimation de $-2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle$: on a

$$\partial_t u_n \cdot \Delta u_n = \partial_{x_1} (\partial_t u_n \partial_{x_1} u_n) + \partial_{x_2} (\partial_t u_n \partial_{x_2} u_n) - \frac{1}{2} \partial_t [(\partial_{x_1} u_n)^2 + (\partial_{x_2} u_n)^2].$$

alors

$$\begin{aligned} -2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle &= -2 \int_{Q_n} \partial_t u_n \cdot \Delta u_n dt dx_1 dx_2 \\ &= -2 \int_{Q_n} [\partial_{x_1} (\partial_t u_n \partial_{x_1} u_n) + \partial_{x_2} (\partial_t u_n \partial_{x_2} u_n)] dt dx_1 dx_2 \\ &\quad + \int_{Q_n} \partial_t [(\partial_{x_1} u_n)^2 + (\partial_{x_2} u_n)^2] dt dx_1 dx_2 \\ &= \int_{\partial Q_n} [|\nabla u_n|^2 v_t - 2 \partial_t u_n (\partial_{x_1} u_n v_{x_1} + \partial_{x_2} u_n v_{x_2})] d\sigma \end{aligned}$$

où v_t, v_{x_1}, v_{x_2} sont les composantes du vecteur normal extérieur à ∂Q_n .

On réécrit l'intégrale de frontière en utilisant les conditions de frontière. Sur la frontière de Q_n où $t = \frac{1}{n}$, on a

$$u_n = 0$$

et par conséquent

$$\partial_{x_1} u_n = \partial_{x_2} u_n = 0.$$

L'intégrale de frontière correspondante disparaît. Sur la frontière où $t = T$, on a

$$v_{x_1} = 0, v_{x_2} = 0 \text{ et } v_t = 1.$$

En conséquence l'intégrale de frontière correspondante

$$A = \int_{\Gamma_T} |\nabla u_n|^2 dx_1 dx_2$$

n'est pas négative. Sur la frontière où

$$\frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{h^2(t) \varphi^2(t)} = 1,$$

on a

$$\begin{aligned} v_{x_1} &= \frac{h(t) \cos \theta}{\sqrt{(\varphi'(t)h(t) \cos^2 \theta + (h\varphi)'(t) \sin^2 \theta)^2 + (h(t) \cos \theta)^2 + \sin^2 \theta}}, \\ v_{x_2} &= \frac{\sin \theta}{\sqrt{(\varphi'(t)h(t) \cos^2 \theta + (h\varphi)'(t) \sin^2 \theta)^2 + (h(t) \cos \theta)^2 + \sin^2 \theta}}, \\ v_t &= \frac{-\left(\varphi'(t)h(t) \cos^2 \theta + (h\varphi)'(t) \sin^2 \theta\right)}{\sqrt{(\varphi'(t)h(t) \cos^2 \theta + (h\varphi)'(t) \sin^2 \theta)^2 + (h(t) \cos \theta)^2 + \sin^2 \theta}} \end{aligned}$$

et

$$u_n(t, \varphi(t) \cos \theta, h(t) \varphi(t) \sin \theta) = 0$$

En dérivant par rapport à t et par rapport à θ on obtient

$$\begin{aligned} \partial_t u_n &= -\varphi'(t) \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n - (h\varphi)'(t) \sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n, \\ \sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n &= h(t) \cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n. \end{aligned}$$

En conséquence l'intégrale de frontière correspondante est

$$\begin{aligned} J_n &= -2 \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T \partial_t u_n \cdot (h\varphi \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n + h\varphi \sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n) dt d\theta \\ &\quad - \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T |\nabla u_n|^2 \left((h\varphi)' \varphi \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta \\ &= 2 \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T \left\{ \left(\varphi' \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n + (h\varphi)' \sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n \right) \times (h\varphi \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n + h\varphi \sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n) \right\} dt d\theta \\ &\quad - \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T |\nabla u_n|^2 \left((h\varphi)' \varphi \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta \\ &= 2 \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T |\nabla u_n|^2 \left((h\varphi)' \varphi \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta \\ &\quad - \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T |\nabla u_n|^2 \left((h\varphi)' \varphi \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta \\ &= \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T |\nabla u_n|^2 \left((h\varphi)' \varphi \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta. \end{aligned}$$

finalemt,

$$\begin{aligned} -2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle &= \int_0^{2\pi} \int_{\frac{1}{n}}^T |\nabla u_n|^2 \left((h\varphi)' \varphi \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta \\ &\quad + \int_{\Gamma_T} |\nabla u_n|^2 (T, x_1, x_2) dx_1 dx_2 \end{aligned} \quad (4.2)$$

on utilisera aussi le resultat suivant

Lemme 4.2 on a

$$\begin{aligned} -2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle &= 2 \int_{Q_n} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) \Delta u_n dt dx_1 dx_2 \\ &\quad + \int_{\Gamma_T} |\nabla u_n|^2 (T, x_1, x_2) dx_1 dx_2. \end{aligned}$$

Preuve. Pour $\frac{1}{n} < t < T$, on considère la paramétrisation du domaine Ω_t

$$\begin{aligned} (0, 2\pi) &\rightarrow \Omega_t \\ \theta &\rightarrow (\varphi(t) \cos \theta, h(t) \varphi(t) \sin \theta) = (x_1, x_2). \end{aligned}$$

Notons le produit scalaire dans $L^2(\Omega_t)$ par $\langle \cdot, \cdot \rangle$, d'où

$$I_n = \left\langle \Delta u_n, \frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right\rangle$$

alors on a

$$\begin{aligned} I_n &= \int_{\Omega_t} (\partial_{x_1}^2 u_n + \partial_{x_2}^2 u_n) \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) dx_1 dx_2 \\ &= \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1}^2 u_n \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2}^2 u_n \partial_{x_2} u_n \right) dx_1 dx_2 \\ &\quad + \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_2}^2 u_n \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_1}^2 u_n \partial_{x_2} u_n \right) dx_1 dx_2. \end{aligned}$$

On utilise la formule de Green, on obtient

$$\begin{aligned} I_n &= \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2 \\ &\quad + \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_2} (\partial_{x_2} u_n) \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_1} (\partial_{x_1} u_n) \partial_{x_2} u_n \right) dx_1 dx_2 \\ &= \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_1} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_2} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\sigma \\ &\quad - \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2 \\ &\quad + \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_2} + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_1} \right) \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n d\sigma \\ &\quad - \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_2} u_n \partial_{x_1 x_2}^2 u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_1} u_n \partial_{x_1 x_2}^2 u_n \right) dx_1 dx_2 \end{aligned}$$

où v_{x_1}, v_{x_2} sont les composantes du vecteur normal extérieur à $\partial\Omega_t$. Alors

$$\begin{aligned}
I_n &= \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_1} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_2} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\sigma \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2 \\
&\quad + \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_2} + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_1} \right) \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n d\sigma \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} (\partial_{x_2} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} (\partial_{x_1} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2.
\end{aligned}$$

Ainsi

$$\begin{aligned}
I_n &= \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_1} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_2} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\sigma \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2 \\
&\quad + \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_2} + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_1} \right) \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n d\sigma \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_1} (\partial_{x_2} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_2} (\partial_{x_1} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2 \\
&\quad + \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2
\end{aligned}$$

alors

$$\begin{aligned}
I_n &= \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_1} (\partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_2} (\partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\sigma \\
&\quad + \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_2} + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_1} \right) \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n d\sigma \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega_t} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 v_{x_1} (\partial_{x_2} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 v_{x_2} (\partial_{x_1} u_n)^2 \right) dx_1 dx_2.
\end{aligned}$$

En conséquence ,

$$\begin{aligned}
I_n &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} \varphi h \varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} \varphi h \varphi (\sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\theta \\
&\quad + \int_0^{2\pi} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} \varphi^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} (\varphi h)^2 \right) \sin \theta \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n d\theta \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} \varphi h \varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} \varphi h \varphi (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 \right) d\theta \\
&= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h \varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\theta \\
&\quad + \int_0^{2\pi} \left(\varphi' \varphi + (h\varphi)' h \varphi \right) \sin \theta \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n d\theta \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h \varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 \right) d\theta.
\end{aligned}$$

Les conditions de frontière

$$u_n = (t, \varphi(t) \cos \theta, h(t) \varphi(t) \sin \theta) = 0$$

impliquent

$$\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n = h(t) \cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n;$$

alors

$$\sin \theta \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n = h(t) (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2$$

et

$$h(t) \sin \theta \cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n \partial_{x_2} u_n = (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2.$$

En conséquence

$$\begin{aligned}
I_n &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\theta \\
&\quad + \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 \right) d\theta \\
&\quad - \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 \right) d\theta \\
&= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 \right) d\theta \\
&\quad + \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left(\varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 \right) d\theta \\
&= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left\{ \varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 \right. \\
&\quad \left. + \varphi' h\varphi (\cos \theta \cdot \partial_{x_2} u_n)^2 + \varphi (h\varphi)' (\sin \theta \cdot \partial_{x_1} u_n)^2 \right\} d\theta \\
&= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \left[(\partial_{x_1} u_n)^2 + (\partial_{x_2} u_n)^2 \right] \left(\varphi (h\varphi)' \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) d\theta.
\end{aligned}$$

Ainsi

$$I_n = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} |\nabla u_n|^2 \left(\varphi (h\varphi)' \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) d\theta$$

et

$$\begin{aligned}
&\int_{\frac{1}{n}}^T \int_0^{2\pi} |\nabla u_n|^2 \left(\varphi (h\varphi)' \sin^2 \theta + \varphi' h\varphi \cos^2 \theta \right) dt d\theta \\
&= 2 \int_{Q_n} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) \Delta u_n dt dx_1 dx_2.
\end{aligned}$$

Finalement, d'après (4.2) on a

$$\begin{aligned}
-2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle &= 2 \int_{Q_n} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) \Delta u_n dt dx_1 dx_2 \\
&\quad + \int_{\Gamma_T} |\nabla u_n|^2 (T, x_1, x_2) dx_1 dx_2.
\end{aligned}$$

■

On continue la preuve de la proposition 4.1. On a

$$\begin{aligned} & \left| \int_{Q_n} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) \Delta u_n dt dx_1 dx_2 \right| \\ & \leq \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)} \left\| \frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n \right\|_{L^2(Q_n)} + \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)} \left\| \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right\|_{L^2(Q_n)}, \end{aligned}$$

mais le lemme 2.2 implique

$$\begin{aligned} \left\| \frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n \right\|_{L^2(Q_n)}^2 &= \int_{\frac{1}{n}}^T \varphi'^2(t) \int_{\Omega_t} \left(\frac{x_1}{\varphi(t)} \right)^2 (\partial_{x_1} u_n)^2 dt dx_1 dx_2 \\ &\leq \int_{\frac{1}{n}}^T \varphi'^2(t) \int_{\Omega_t} (\partial_{x_1} u_n)^2 dt dx_1 dx_2 \\ &\leq C^2 \int_{\frac{1}{n}}^T (\varphi(t)\varphi'(t))^2 \int_{\Omega_t} (\Delta u_n)^2 dt dx_1 dx_2 \\ &\leq C^2 \epsilon^2 \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2, \end{aligned}$$

puisque $(\varphi(t)\varphi'(t)) \leq \epsilon$. De même on a

$$\left\| \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right\|_{L^2(Q_n)}^2 \leq C^2 \epsilon^2 \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2.$$

alors

$$\left| \int_{Q_n} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) \Delta u_n dt dx_1 dx_2 \right| \leq 2C\epsilon \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2.$$

Par conséquent, le lemme 4.2 montre que

$$\begin{aligned} |2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle| &\geq -2 \left| \int_{Q_n} \left(\frac{\varphi'}{\varphi} x_1 \partial_{x_1} u_n + \frac{(h\varphi)'}{h\varphi} x_2 \partial_{x_2} u_n \right) \Delta u_n dt dx_1 dx_2 \right| \\ &\quad + \int_{\Gamma_T} |\nabla u_n|^2(T, x_1, x_2) dx_1 dx_2 \\ &\geq -4C\epsilon \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2. \end{aligned}$$

Par conséquent

$$\begin{aligned} \|f_n\|_{L^2(Q_n)}^2 &= \|\partial_t u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 + \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 - 2 \langle \partial_t u_n, \Delta u_n \rangle \\ &\geq \|\partial_t u_n\|_{L^2(Q_n)}^2 + (1 - 4C\epsilon) \|\Delta u_n\|_{L^2(Q_n)}^2. \end{aligned}$$

Alors, il suffit de choisir ϵ tel que $1 - 4C\epsilon > 0$ pour obtenir une constante $K_0 > 0$ indépendante de n telle que

$$\|f_n\|_{L^2(Q_n)} \geq K_0 \|u_n\|_{H^{1,2}(Q_n)},$$

et

$$\|f_n\|_{L^2(Q_n)} \leq \|f\|_{L^2(Q_n)},$$

il existe une constante $K_1 > 0$, indépendante de n telle que

$$\|u_n\|_{H^{1,2}(Q_n)} \leq K_1 \|f_n\|_{L^2(Q_n)} \leq K_1 \|f\|_{L^2(Q)}.$$

Ceci termine la preuve de la proposition 4.1. ■

4.1 Passage à la limite.

On est en position de prouver le résultat principal de ce chapitre.

Théorème 4.1 *Supposons que les fonctions h et φ vérifient les conditions (1), (3) et (4.1). Alors, pour T assez petit, le problème (2) admet une unique solution $u \in H^{1,2}(Q)$.*

Preuve. *Choisissons une suite Q_n $n = 1, 2, \dots$, de domaines coniques tronqués (voir chapitre 3) tels que $Q_n \subset Q$. Alors on a*

$$Q_n \rightarrow Q \text{ quand } n \rightarrow +\infty.$$

On considère la solution $u_n \in H^{1,2}(Q_n)$ du problème de Cauchy-Dirichlet

$$\begin{aligned} \partial_t u_n - \partial_{x_1}^2 u_n - \partial_{x_2}^2 u_n &= f \text{ dans } Q_n \\ u|_{\partial Q_n - \Gamma_T} &= 0, \end{aligned}$$

où Γ_T est la partie de la frontière de Q_n où $t = T$. La solution u_n existe d'après le Théorème 3.1. Soit \tilde{u}_n la 0-extension de u_n à Q . Par la Proposition 4.1, on a l'existence d'une constante C telle que

$$\|\tilde{u}_n\|_{L^2(Q)} + \|\partial_t \tilde{u}_n\|_{L^2(Q)} + \sum_{i,j=0,1 \leq i+j \leq 2} \|\partial_{x_1}^i \partial_{x_2}^j \tilde{u}_n\|_{L^2(Q)} \leq C \|f\|_{L^2(Q)}.$$

Ceci signifie que $\tilde{u}_n, \partial_t \tilde{u}_n, \partial_{x_1}^i \partial_{x_2}^j \tilde{u}_n$ pour $1 \leq i + j \leq 2$ sont des fonctions bornées dans $L^2(Q)$.

Ainsi pour un ordre croissant approprié de nombres entiers $n_k, k = 1, 2, \dots$, on a l'existence des fonctions $u, v, v_{i,j}, 1 \leq i + j \leq 2$ dans $L^2(Q)$ telles que

$$\begin{aligned} \tilde{u}_{n_k} &\rightarrow u \text{ faiblement dans } L^2(Q) \text{ quand } k \rightarrow +\infty \\ \partial_t \tilde{u}_{n_k} &\rightarrow v \text{ faiblement dans } L^2(Q) \text{ quand } k \rightarrow +\infty \\ \partial_{x_1}^i \partial_{x_2}^j \tilde{u}_{n_k} &\rightarrow v_{i,j} \text{ faiblement dans } L^2(Q) \text{ quand } k \rightarrow +\infty, 1 \leq i + j \leq 2. \end{aligned}$$

Il est évident que

$$v = \partial_t u, v_{i,j} = \partial_{x_1}^i \partial_{x_2}^j u, 1 \leq i + j \leq 2$$

dans le sens des distributions dans Q et ainsi dans $L^2(Q)$. Ainsi, $u \in H^{1,2}(Q)$ et

$$\partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u = f \quad \text{dans } Q.$$

d'autre part, la solution u satisfait les conditions de frontière

$$u|_{\partial Q - \Gamma_t} = 0$$

tel que $u|_{Q_n} = u_n$ pour tout $n \in N^*$. Ceci prouve l'existence d'une solution au problème (2). ■

Chapitre 5

Résultat principal

Supposons que Q vérifie (4.1). Dans le cas où T n'est pas dans le voisinage de zéro, on a $Q = D_1 \cup D_2 \cup \Gamma_{T_1}$ où

$$\begin{aligned} D_1 &= \left\{ (t, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : 0 < t < T_1, 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{(h\varphi)^2(t)} < 1 \right\} \\ D_2 &= \left\{ (t, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : T_1 < t < T, 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(t)} + \frac{x_2^2}{(h\varphi)^2(t)} < 1 \right\} \\ \Gamma_{T_1} &= \left\{ (T_1, x_1, x_2) \in \mathbb{R}^3 : 0 \leq \frac{x_1^2}{\varphi^2(T_1)} + \frac{x_2^2}{(h\varphi)^2(T_1)} < 1 \right\} \end{aligned}$$

avec T_1 assez petit.

Dans la suite, f représente un élément fixe arbitraire de $L^2(Q)$ et $f_i = f|_{D_i}$, $i = 1, 2$.

Le théorème 4.1 appliqué au domaine conique D_1 , prouve qu'il existe une solution unique $u_1 \in H^{1,2}(D_1)$ du problème

$$\begin{aligned} \partial_t u_1 - \partial_{x_1}^2 u_1 - \partial_{x_2}^2 u_1 &= f_1 \quad f_1 \in L^2(D_1) \\ u_1|_{\partial D_1 - \Gamma_{T_1}} &= 0. \end{aligned} \quad (5.1)$$

Ci-après, on note la trace $u|_{\Gamma_{T_1}}$ par ψ qui est dans l'espace de Sobolev $H^1(\Gamma_{T_1})$ car $u_1 \in H^{1,2}(D_1)$ (voir [11]).

Maintenant, considérons le problème suivant dans D_2 ,

$$\begin{aligned} \partial_t u_2 - \partial_{x_1}^2 u_2 - \partial_{x_2}^2 u_2 &= f_2 \quad f_2 \in L^2(D_2) \\ u_2|_{\Gamma_{T_1}} &= \psi \\ u_2|_{\partial D_2 - (\Gamma_{T_1} \cup \Gamma_T)} &= 0 \end{aligned} \quad (5.2)$$

On utilise le résultat suivant, qui est une conséquence de [11, théorème 4.3, vol. 2], pour résoudre le problème (5.2).

Proposition 5.1 *Soit Q le cylindre $]0, T[\times D(0, 1)$, $f \in L^2(Q)$ et $\psi \in H^1(\gamma_0)$. Alors, le problème*

$$\begin{aligned} \partial_t u - \partial_{x_1}^2 u - \partial_{x_2}^2 u &= f \quad \text{dans } Q \\ u|_{\gamma_0} &= \psi \\ u|_{\gamma_0 \cup \gamma_1} &= 0 \end{aligned}$$

où

$$\gamma_0 = \{0\} \times D(0, 1), \gamma_1 =]0, T[\times \partial D(0, 1),$$

admet une (unique) solution $u \in H^{1,2}(Q)$.

Remarque 5.1 Dans l'application de [11, théorème 4.3, Vol.2], on peut observer qu'il n'y a aucune compatibilité à satisfaire parceque $\partial_x \psi$ est seulement dans $L^2(\gamma_0)$.

Grâce à la transformation

$$(t, x_1, x_2) \longmapsto (t, y_1, y_2) \longmapsto (t, \varphi(t)x_1, (h\varphi)(t)x_2),$$

on déduit le résultat suivant.

Proposition 5.2 Le problème (5.2) admet une (unique) solution $u_2 \in H^{1,2}(D_2)$.

Ainsi, la fonction u définie par

$$u = \begin{cases} u_1 & \text{dans } D_1 \\ u_2 & \text{dans } D_2 \end{cases}$$

est la solution (unique) du problème (2) pour T arbitraire.

La deuxième résultat principal est :

Théorème 5.1 Supposons que les fonctions h et φ vérifient les conditions (1), (3) et (4.1). Alors, le problème (2) admet une solution unique $u \in H^{1,2}(Q)$.

Bibliographie

- [1] Yu. A. Alkhutov ; L_p -Solubility of the Dirichlet problem for the heat equation in non-cylindrical domains, Sbornik : Mathematics 193 :9 (2002), 1243-1279.
- [2] Yu. A. Alkhutov ; L_p -Estimates of solutions of the Dirichlet problem for the heat equation in a ball, Journ. Math. Sc., Vol. 142, No.3, (2007), 2021-2032.
- [3] V. Besov ; The continuation of function in L_p^1 and W_p^1 , Proc. Steklov Inst. Math. 89 (1967), 5 - 17.
- [4] S. P. Degtyarev ; The solvability of the first initial-boundary problem for parabolic and de- generate parabolic equations in domains with a conical point, Sbornik Mathematics 201 (7) (2010) 999-1028.
- [5] P. Grisvard, G. Looss ; Problèmes aux limites unilatéraux dans des domaines non réguliers, Journées Equations aux Derivees Partielles, (1976), 1-26.
- [6] P. Grisvard ; Elliptic Problems in Nonsmooth Domains, Monographs and Studies in Mathematics 24, Pitman, Boston, 1985.
- [7] A. Kheloufi, R. Labbas, B .K. Sadallah ; On the resolution of a parabolic equation in a nonregular domain of \mathbb{R}^3 , Differ. Equat. Appl. 2 (2) (2010) 251-263.
- [8] R. Labbas, A. Medeghri, B.-K. Sadallah ; On a parabolic equation in a triangular domain, Appl. Math.Comput. 130(2002), 511-523.
- [9] R. Labbas, A. Medeghri, B.-K. Sadallah ; An L^p approach for the study of degenerate parabolic equation, Electron. J. Diff. Equ., vol 2005 (2005), No. 36, 1-20.
- [10] O. A. Ladyzhenskaya, V. A. Solonnikov, N. N. Ural'tseva ; Linear and Quasi-Linear Equations of Parabolic Type, A.M.S., Providence, Rhode Island, 1968.
- [11] J. L. Lions, E. Magenes ; Problèmes aux Limites Non Homogènes et Applications, 1, 2, Dunod, Paris, 1968.
- [12] B. K. Sadallah ; Etude d'un problème $2m$ -parabolique dans des domaines plan non rectangulaires, Boll. Un. Mat. Ital., (5), 2-B (1983), 51-112.
- [13] B. K. Sadallah ; Study of a parabolic problem in a conical domain, to appear in Mathematical Journal of Okayama University.