

# Discrétisations spectral de Laplace avec conditions aux limites de Dirichlet



Messaoudi Abdel-djalil\* Bennour H.(encadreur)

Département de Mathématiques  
Faculté des Mathématiques et Sciences de la matière  
Université Kasdi Merbah Ouargla, Algérie

\*mess91mess@gmail.com

## Abstract

Les discrétisations spectrales des équations aux dérivées partielles reposent sur le degré élevé des approximations polynomiales et sur l'utilisation des bases tensorielles des polynômes. D'abord, sur l'intervalle  $\Lambda$  ou sur le carré  $\Lambda^2$ , nous avons décrit les outils de base des méthodes spectrales, et nous avons prouvé certaines propriétés optimales des approximations et d'interpolations polynomiales. Enfin, nous les avons appliquées à l'analyse spectrale de la discrétisation des équations de Laplace.

## 1. Introduction

Les techniques spectral sont des méthodes d'ordre élevé qui permettent soit obtenir des résultats très précis ou de réduire le nombre de degrés de liberté pour une précision standard fixe. Nous mentionnons les prévisions de la météorologie et de la simulation directe de turbulence entre les applications les plus complexes. En tant que premier, ils s'appuient sur un degré élevé des approximations polynomiales par morceaux, et sur l'utilisation de bases tensorielles des polynômes. Pour ces raisons, les géométries de base de ces méthodes sont tensoriels, c'est à dire qu'ils sont carré ou cube. Nous nous référons à [31], [41] et [22] pour une présentation générale et une analyse des méthodes spectrales dans ces géométries, et aussi [37], [69] et [34] pour extensions loin à triangles. Les espaces discrets pour les méthodes spectrales sont simplement des espaces des polynômes, et le paramètre de discrétisation est le degré maximal de ces polynômes. La discrétisation est de type Galerkin, c'est-à-dire qu'elle s'appuie sur la formulation variationnelle du problème continu: le problème discret est construit en remplaçant l'espace fonctionnels par des espaces discrets et les intégrales par des formules quadratures tensorielles appropriées. Son analyse numérique s'appuie principalement sur les résultats de la meilleure approximation polynomiale et aussi d'interpolation polynomiale aux nuds de la formule. Nous avons décrit et analyser la discrétisation d'équation de Laplace, et nous présente son implémentation. Nous nous référons à [22] Pour une analyse plus complète de ces techniques, et aussi pour [56], [67] et [40] pour plus de détails sur la mise en uvre. Nous présentons la méthode spectrale dans le carré  $\Omega = ]-1, 1[^d$ ,  $d = 2$ . Même si cette technique peut évidemment être tendue à des domaines qui sont les images de  $\Omega$  par fonctions lisses, par exemple quadratures convexes, l'idée principale dans ce cas est de revenir au domaine de référence  $\Omega$ , de sorte que seuls certains autres arguments techniques apparaissent. Nous choisissons d'éviter eux.

Dans le premier chapitre, nous nous intéressons à donner quelque notions et préliminaires, qui décrivent les outils de base pour les techniques spectrales: on va définir l'espace discret correspondant, on introduit les bases sur les polynômes orthogonaux; les polynômes de Legendre, ensuite on décrit les formules de quadratures qui sont employées pour évaluer les intégrales intervenant dans la formule variationnelle.

Dans le deuxième chapitre, on introduit quelques résultats de l'approximation polynomiale, et certains résultats de l'interpolation polynomiale sur l'intervalle  $\Lambda$  puis sur le carré  $\Lambda^2$ .

Dans le dernier chapitre, nous appliquons l'analyse de la discrétisation spectrale à l'équation de Laplace sur le carré par la méthode de Galerkin. Finalement, on estime l'erreur entre la solution exacte et approchée à la meilleur approximation de la solution dans l'espace discrétisé et à l'erreur d'interpolation aux nuds de collocation sur le second membre de l'équation.

## 2. Preliminaries

**Lemma 2.1** Soit  $n \in \mathbb{N}$ , et soit  $L_n$  un polynôme non nul de degré  $n$  qui soit orthogonal à  $\mathbb{P}_{n-1}(\Lambda)$  pour le produit  $L^2(\Lambda)$ . Alors

1)  $L_n$  à la parité de son degré:  $L_n = (-1)^n L_n$

2) Les zéros de  $L_n$  sont réels strictement compris entre  $-1$  et  $1$ .

**proof 2.2** 1) Le polynôme  $\tilde{L}_n$  définie par  $\tilde{L}_n = L_n(-x)$  est lui aussi orthogonal à  $\mathbb{P}_{n-1}(\Lambda)$  et de degré  $n$ . Donc  $L_n$  est proportionnel à  $\tilde{L}_n$ . Comme la symétrie est involution,  $L_n$  est en fait égale à  $+L_n$  ou à  $-L_n$ , et comme le degré de  $L_n$  égale  $n$  on obtient(1)

2) Soit  $l$  la nombre de zéros du polynôme  $L_n$  qui sont distinct strictement compris entre  $-1$  et  $1$  et d'ordre impair. Soit  $x_1, \dots, x_l$  les zéros du  $L_n$  si  $l < n$  les polynômes  $L_n$  est orthogonal à tous les polynômes des degré  $\leq n-1$  alors  $\int_{-1}^1 L_n(x)(x-x_1)\dots(x-x_n)dx = 0$  ceci impossible car la fonction intègre ne change pas de signe donc  $l = n$  ceci montre que  $L_n$  ne s'annulent pas en  $-1$  et  $1$  alors on peut définir les polynômes de Legendre.

**Proposition 2.3** Soit  $N$  entier positif, il existe un unique ensemble de  $N$  points  $\varepsilon_j$ ,  $1 \leq j \leq N$  et il existe un unique ensemble de  $N$  réels  $\omega_j$ ,  $1 \leq j \leq N$  tel que l'égalité suivante ait lieu pour tout polynôme  $\Phi \in \mathbb{P}_{2N-1}(\Lambda)$

$$\int_{\Lambda} \Phi(x) dx = \sum_{j=1}^N \Phi(\varepsilon_j) \omega_j \quad (2.1)$$

Les nuds sont les zéros  $\varepsilon_j$ ,  $1 \leq j \leq N$  de  $L_N$  et les poids  $\omega_j$ ,  $1 \leq j \leq N$  sont positifs

**proof 2.4** Soit  $h_j$  les polynômes de Lagrange associés aux  $\varepsilon_j$ ,  $1 \leq j \leq N$  c'est à dire que  $h_k$ , est l'unique polynôme de degré  $N-1$  qui vaut  $1$  en  $\varepsilon_k$  et  $0$  en les autres  $\varepsilon_j$ ,  $j \neq k$ . Les  $h_k$ ,  $1 \leq k \leq N$ , forment une base de  $\mathbb{P}_{N-1}(\Lambda)$ . On pose

$$\omega_k = \int_{\Lambda} h_k(\varepsilon) d\varepsilon, \quad 1 \leq k \leq N.$$

Il set alors évident que la formule d'intégration

$$\int_{\Lambda} \Phi(x) dx = \sum_{j=1}^N \Phi(\varepsilon_j) \omega_j$$

est vraie pour tout les  $h_k$ ,  $1 \leq k \leq N$  et donc par combinaison linéaire, pour tout  $\Phi \in \mathbb{P}_{N-1}(\Lambda)$ . soit maintenant  $\Phi \in \mathbb{P}_{2N-1}(\Lambda)$ , par division euclidienne par  $L_N$ ,  $\Phi$  s'écrit  $\Phi = QL_N + R$ , avec  $Q, R \in \mathbb{P}_{N-1}(\Lambda)$  comme  $L_N$  est orthogonal à  $\mathbb{P}_{N-1}(\Lambda)$

$$\int_{\Lambda} \Phi(x) dx = \int_{\Lambda} Q(x)L_N(x) dx + \int_{\Lambda} R(x) dx = \int_{\Lambda} R(x) dx$$

d'où, comme  $R \in \mathbb{P}_{N-1}(\Lambda)$

$$\int_{\Lambda} \Phi(x) dx = \sum_{j=1}^N R(\varepsilon_j) \omega_j \quad (2.2)$$

or  $\Phi(\varepsilon_j) = Q(\varepsilon_j)L_N(\varepsilon_j) + R(\varepsilon_j)$ , et comme les  $L_N(\varepsilon_j)$  sont tous nuls,  $\Phi(\varepsilon_j) = R(\varepsilon_j)$ ,  $1 \leq j \leq N$  ainsi on a obtenu(2.1)

pour montrer que les  $\omega_j$  sont positifs, il suffit de remarquer que pour tout  $1 \leq k \leq N$   $h_k^2 \in \mathbb{P}_{2N-2}(\Lambda)$  la formule (2.1) donne alors

$$\int_{\Lambda} h_k^2(x) dx = \sum_{j=1}^N h_k^2(\varepsilon_j) \omega_j = \omega_k > 0$$

## References

- [1] C. Bernardi, Y. Maday Approximations spectrales de probl'emes aux limites elliptiques, Math'ematiques et Applications 10, SMAI, Springer-Verlag, Paris (1992).
- [2] C. Bernardi, Y. Maday Some spectral approximations of one-dimensional fourth-order problems, Progress in Approximation Theory, edit'ee par P. Nevai, A. Pinkus, Academic Press, San Diego (1991), 431-16.
- [3] C. Bernardi, M. Dauge, Y. Maday Polynomials in Weighted Sobolev Spaces: Basics and Trace Liftings, Internal Report 92039, Laboratoire d'Analyse Num'erique, Université Pierre et Marie Curie, Paris (1992).
- [4] C. Canuto, M.Y. Hussaini, A. Quarteroni, T.A. Zang Spectral Methods in Fluid Dynamics, Springer-Verlag, Berlin, Heidelberg (1987).
- [5] M. Dauge Elliptic Boundary Value Problems on Corner Domains, Lecture Notes in Mathematics 1341, Springer-Verlag (1988).
- [6] P. Grisvard Elliptic Problems in Nonsmooth Domains, Pitman (1985).
- [7] Y. Maday, A.T. Patera Spectral element methods for the incompressible Navier-Stokes equations, in State of the Art Surveys in Computational Mechanics, A. K. Noor ed. (1989), 711-43.
- [8] E. M. Ronquist Optimal Spectral Element Methods for the unsteady three-dimensional incompressible Navier-Stokes equations, Ph.D. Thesis, M.I.T., Cambridge, MA. (1988)