

La base de Slepian

A.-M. Nicu

travail commun avec:

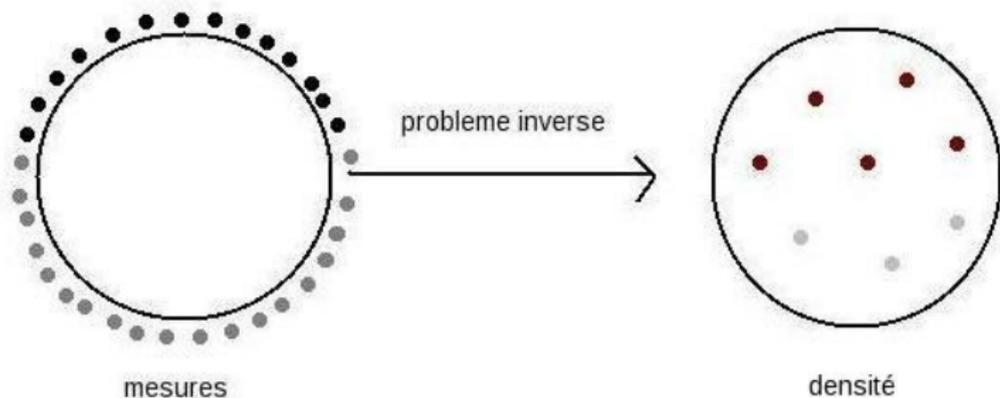
A. Bonami, A. Karoui, J. Leblond

INRIA-Sophia Antipolis et Faculté des Sciences de Bizerte

23 mars 2011

- 1 Problèmes inverses
- 2 Représentation des données
 - La base des harmoniques sphériques
 - La base de Slepian
- 3 Construction de la base de Slepian
 - Quadrature de Gauss Legendre
- 4 Simulations numériques
- 5 EEG

Problèmes inverses - Contexte général



mesures: potentiel gravitationnel, électrique, magnétique, etc.

densité continue ou discrete (sources, points masses)

Potentiel gravitationnel

La loi universelle de la gravitation (Isaac Newton) :

$$V(y) = G \int_{\mathbb{B}} \frac{\rho(x)}{|x - y|} dx$$

où V peut être donné à la surface de la terre, ∇V , Hess V sur différentes orbites satellitaires, G est la const. gravitationnelle, $\rho \in L^2(\mathbb{B})$ la densité de la terre.

$$\Delta V = \begin{cases} \underbrace{-4\pi\rho(x)}_f & \text{si } x \in \mathbb{B} \text{ (Poisson equation);} \\ 0 & \text{si } x \in \mathbb{R}^3 \setminus \mathbb{B} \text{ (Laplace equation).} \end{cases}$$

Potentiel électrique

$$U(X) = h(X) + \sum_{k=1}^m \frac{\langle p_k, X - C_k \rangle}{\|X - C_k\|^3}$$

où h est harmonique, $X \in \mathbb{S}$, C_k , p_k les positions des sources, resp. des moments des sources, m le nombre des sources.

$$\left\{ \begin{array}{l} -\Delta U = \underbrace{\sum_{k=1}^m p_k \cdot \nabla \delta_{C_k}}_f \text{ sur } \mathbb{B} \\ \frac{\partial U}{\partial n} \Big|_{\mathbb{S}} = \phi, U \Big|_{\mathbb{S}} = g \end{array} \right.$$

ϕ, g sont les conditions sur le bord, n -la normale à \mathbb{S} .

Étude du problème Représentation des données

$$Pot(\sigma_k) \mapsto c_{nm} ? \text{ avec } Pot(\sigma) = \sum_{n,m} c_{nm} B_{nm}(\sigma)$$

- 1 si $\sigma_k \in \mathbb{S}$ alors $B_{nm}(\sigma) = Y_{nm}(\sigma)$ avec Y_{nm} la base des harmoniques sphériques
- 2 si $\sigma_k \in \Omega \subset \mathbb{S}$, $B_{nm}(\sigma) = S_{nm}(\sigma)$ avec S_{nm} la base de Slepian

Pot. gravitationnel en harmoniques sphériques :

$$V(r, \theta, \phi) = \frac{GM}{r} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=-n}^n c_{nm} \left(\frac{a}{r}\right)^n Y_{nm}(\theta, \phi)$$

Pot. électrique en harmoniques sphériques :

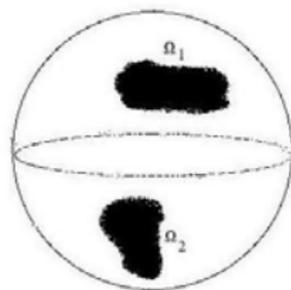
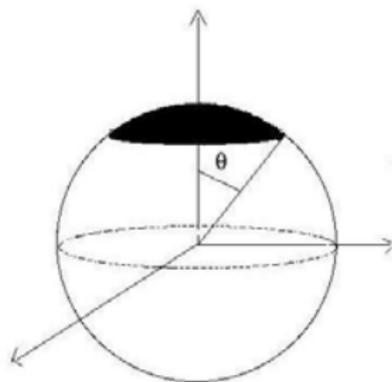
$$U(r, \theta, \phi) = h + \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=-n}^n r^{-(n+1)} c_{nm} Y_{nm}(\theta, \phi)$$

avec h harmonique

Base de Slepian

Propriétés :

- orthogonale sur la région étudiée $\Omega \subset \mathbb{S}$
- orthonormale sur la sphère \mathbb{S}
- la région étudiée peut être un continent, une calote sphérique, etc.



Construction de la base

- $\forall f \in L^2(\mathbb{S}), f(\theta, \phi) = \sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n f_{nm} Y_{nm}(\theta, \phi)$
- trouver f t.q. $\mu = \frac{\int_{\Omega} f^2 d\sigma}{\int_{\mathbb{S}} f^2 d\sigma}$ soit maximal
- on résout le problème $D\mathbf{f} = \mu\mathbf{f}$ e.q

$$\sum_{n'=0}^L \sum_{n'=-m'}^{m'} D_{nm,n'm'} f_{n'm'} = \mu f_{nm} \quad (1)$$

où $D_{nm,n'm'} = \sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n Y_{nm}(u) Y_{nm}(u')$ et D matrice de dim. $(L+1)^2 \times (L+1)^2$.

- on multiplie (1) par $Y_{nm}(\theta, \phi)$ et on obtient :

$$\mathbf{K}(f)(\theta, \phi) = \int_{\Omega} D((\theta, \phi), (\theta', \phi')) f(\theta', \phi') d\sigma = \mu f(\theta', \phi')$$

$$\text{avec } D((\theta, \phi), (\theta', \phi')) = \sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n Y_{nm}(u) Y_{nm}(u')$$

L'opérateur \mathbf{K} commute avec l'opérateur de Sturm-Liouville \mathbf{S} définie sur une calotte sphérique

$$\mathcal{C} : 0 \leq \theta \leq \arccos(b), 0 \leq \phi \leq 2\pi :$$

$$\mathbf{S} = \frac{d}{dx} \left[(1-x^2)(b-x) \frac{d}{dx} \right] - L(L+2)x - \frac{m^2(b-x)}{1-x^2} \quad (2)$$

et donc ils ont les mêmes fonctions propres (les fonctions de Slepian).

Gauss-Legendre méthode

Sur $[a, b]$:

$$\int_a^b f(x)dx \simeq \sum_{i=1}^N w_i f(x_i)$$

avec x_i les racines du polynôme de Legendre $P_N(x)$ et w_i les poids données par :

$$w_i = -\frac{a_{N+1}}{a_N} \frac{1}{P_{N+1}(x_i)P'_N(x_i)}$$

Sur \mathbb{S} :

$$\int_{\mathbb{S}} f(x)dw(x) \simeq \sum_{d=1}^D w_d f(\theta_d, \phi_d)$$

$(\theta_d, \phi_d) \in \{\theta_j, j = 0, \dots, S\} \times \{\phi_k, k = 0, \dots, 2S + 1\}$ -
ensemble des noeuds avec $\phi_k = \frac{k\pi}{S+1}, \phi_k \in [0, 2\pi], S \in \mathbb{N}$

θ_j et ϕ_k -co-latitudinal et longitudinal noeuds.

$$W_S = \{w_d = w_{j,k}, j = 0, \dots, S, k = 0, \dots, 2S + 1\}$$

avec $w_{j,k} = \frac{2\pi}{2S+1} w_j$

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi f(\theta, \phi) \sin \theta d\theta d\phi &= \int_0^{2\pi} \int_{-1}^1 f(\arccos x, \phi) dx d\phi \\ &\simeq \sum_{k=0}^{2S+1} \sum_{j=0}^S \frac{2\pi w_j}{2S+2} f(\arccos x_j, \phi_k) \end{aligned}$$

où x_j sont les zeros de $P_{S+1}(x)$.

-on applique la méthode de quadrature de Gauss-Legendre :

$$\mathbf{K}F_n(u) = \int_{\mathcal{C}} \left(\sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n Y_{nm}(u)Y_{nm}(u') \right) F_n(u') du' \quad (3)$$

avec le noyau :

$$K(m, x, x') = \sum_{n=|m|}^L \frac{2n+1}{2\pi} \frac{(n-|m|)!}{(n+|m|)!} P_n^m(x) P_n^m(x') \quad (4)$$

Les fonctions de Slepian sont les fonctions propres de \mathbf{K} qui ont une dépendance angulaire de la forme $e^{im\phi}$. On note avec H_m l'espace de ces fonctions.

Sur $H_{m'}$, si on prend $g(u) = f(\cos\theta)e^{im'\phi} = f(x)e^{im'\phi}$ et on applique l'opérateur \mathbf{K} on obtient :

$$\begin{aligned} (\mathbf{K}f)(u) &= \int_{\mathcal{C}} \left(\sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n Y_{nm}(u)Y_{nm}(u') \right) f(x')e^{im'\phi'} dx' d\phi' \\ &= \int_0^{2\pi} \int_b^1 \left(\sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n Y_{nm}(x, \phi)Y_{nm}(x', \phi') \right) f(x')e^{im'\phi'} dx' d\phi' \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& \int_0^{2\pi} \int_b^1 \left(\sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n \frac{2n+1}{4\pi} \frac{(n-m)!}{(n+m)!} P_n^m(x) e^{im\phi} P_n^m(x') e^{-im\phi'} \right) f(x') e^{im'\phi'} dx' d\phi' \\
&= \int_b^1 \sum_{n=0}^L \sum_{m=-n}^n \frac{2n+1}{4\pi} \frac{(n-m)!}{(n+m)!} P_n^m(x) P_n^m(x') f(x') \left(e^{im\phi} \int_0^{2\pi} e^{i\phi'(-m+m')} d\phi' \right) dx \\
&= e^{im'\phi} \int_b^1 \sum_{l=|m'|}^L \frac{2n+1}{2\pi} \frac{(n-|m|)!}{(n+|m|)!} P_n^{m'}(x) P_n^{m'}(x') f(x') dx' \\
& \int_b^1 \sum_{l=|\bar{m}|}^L \frac{2n+1}{2\pi} \frac{(n-|\bar{m}|)!}{(n+|\bar{m}|)!} P_n^{\bar{m}}(x) P_n^{\bar{m}}(x') f(x') dx' = \\
& \mu_n(m) f_n(x), x \in [b, 1].
\end{aligned}$$

Le rang de \mathbf{K} is $L - |m| + 1$ et donc il admet $L - |m| + 1$ valeurs et fonctions propres (concentrées dans \mathcal{C} , les autres sont zeros).

Theorem

Soit $n \geq 0$, $0 < \epsilon < 1 \exists N(\epsilon, |\mu_n(m)|) \in \mathbb{N}$ t.q
 $\forall N \geq N(\epsilon, |\mu_n(m)|)$ on a :

$$\sup_{b \leq x \leq 1} |f_n(x) - \frac{1}{\mu_n(m)} \sum_{j=1}^N w_j K(m, x, y_j) f_n(y_j)| \leq \epsilon \quad (5)$$

y_j et w_j sont les noeuds resp. les poids.

Etapes de la preuve :

Lemma

$$|P_n^m(\cos\theta)| \leq C_n \cdot (2n)^m$$

Lemma

Pour $k \geq 0$ et pour $0 \leq m \leq n$ il existe une constante c_k t.q :

$$\sup_{x \in [b,1]} \left| \frac{d^k P_n^m(\cos x)}{dx^k} \right| \leq c_k n^{m+2k}$$

Lemma

$$\sup_{x \in [b,1]} \left| \frac{\partial^k K(m, x, x')}{\partial x^k} \right| \leq C_L \sum_{n=m}^L \frac{2n+1}{2\pi} n^{2k}$$

Simulations numériques

FIGURE: Fonctions propres pour $L=3$

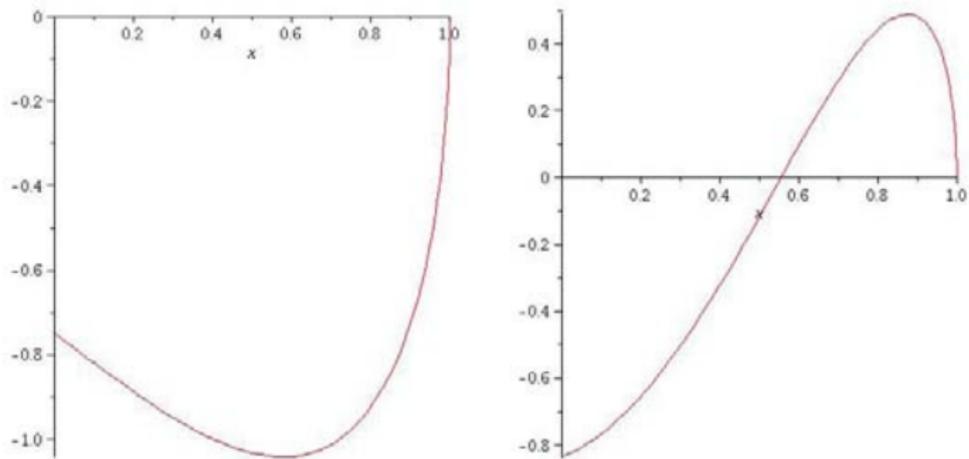
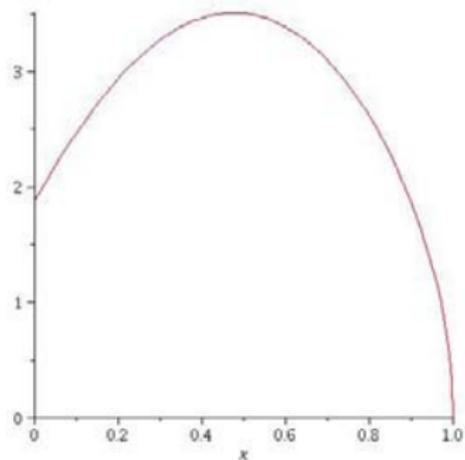
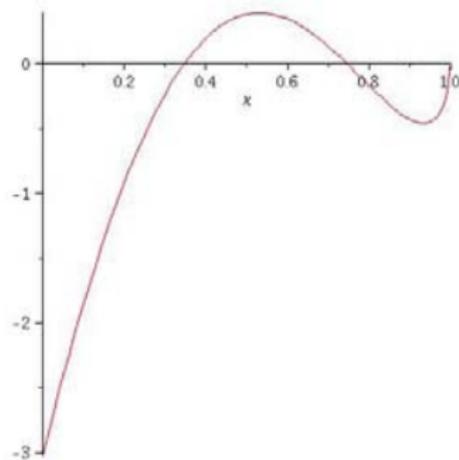
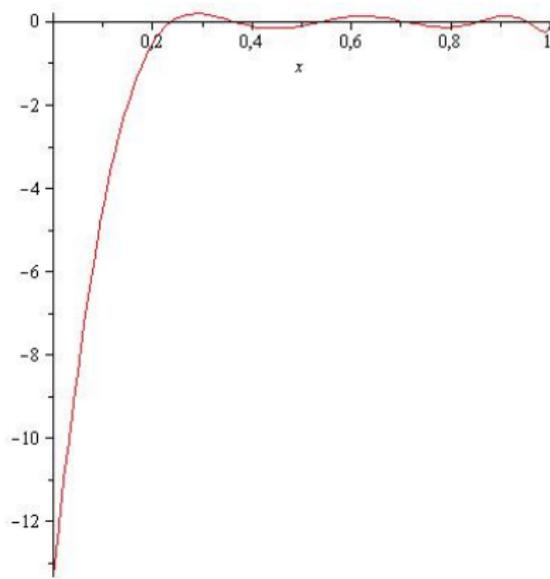


FIGURE: Fonctions propres pour $L=3$ 

FIGURE: $L=10$

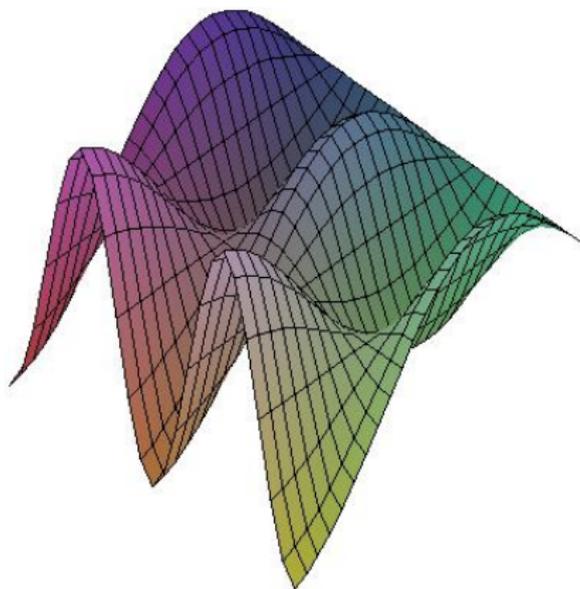


FIGURE: Slepian function

Formule de quadrature Gauss-Legendre pour EEG

résolution du pb. inverse de l'EEG \rightsquigarrow calcule des coeff. des harm. sph.

1ère méthode : pseudo-inverse Moore-Penrose

$$f_{nm} = U \cdot pinv(A)$$

où A est la matrice associée aux harm. sph., U le potentiel électrique \rightsquigarrow nb. de conditionnement très élevé \rightsquigarrow problème mal conditionné

2ème méthode : Gauss-Legendre \rightsquigarrow pb. bien conditionné

Perspectives

\mathbf{K} commute avec l'opérateur Sturm-Liouville (2) et donc ils ont les mêmes fonctions propres.

On résout $\mathbf{S}F_n = \mu_n F_n$ pour

- $m = 0$
- $m > 0$

En utilisant les polynômes de Legendre shiftés :

$$S_n(x) = P_n\left(\frac{x - b_1}{b_2}\right)$$

avec $b_1 = (1 + b)/2$, $b_2 = (1 - b)/2$ on se ramène à un problème aux valeurs propres généralisé de matrices de la forme $Ax = \mu Bx$.

Merci !