

# La base de Slepian

A.-M. Nicu

travail commun avec:

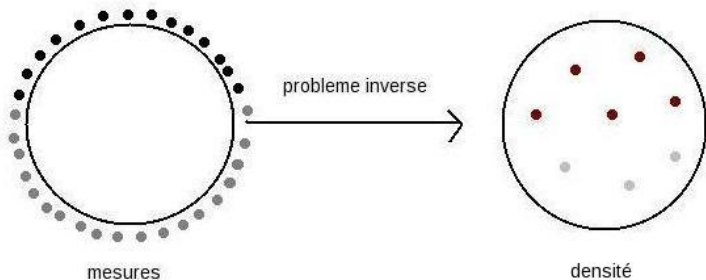
A. Bonami, A. Karoui, J. Leblond

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,  $\nabla V$ , 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.

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

$\phi, g$  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 :

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

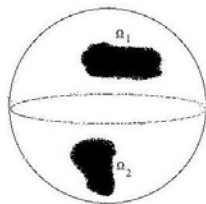
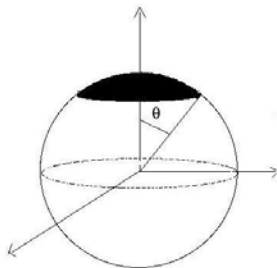
avec  $h$  harmonique

## 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  $\phi_k = \frac{k\pi}{S+1}$ ,  $\phi_k \in [0, 2\pi]$ ,  $S \in \mathbb{N}$

$\theta_j$  et  $\phi_k$ -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 :

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

$y_j$  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  $L=3$

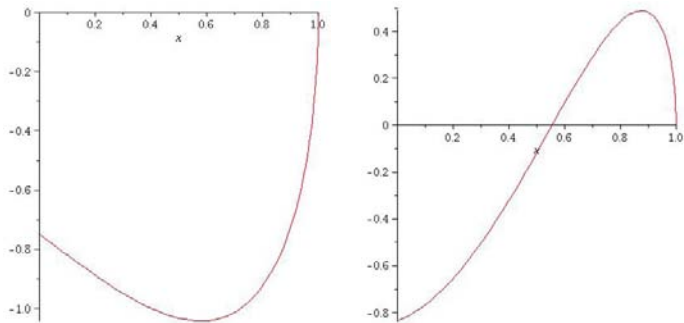
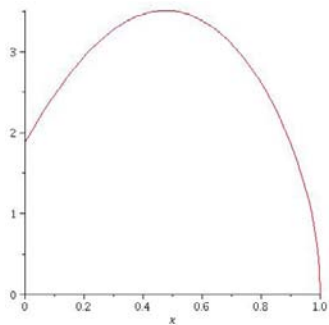
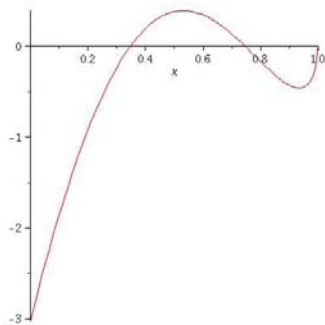
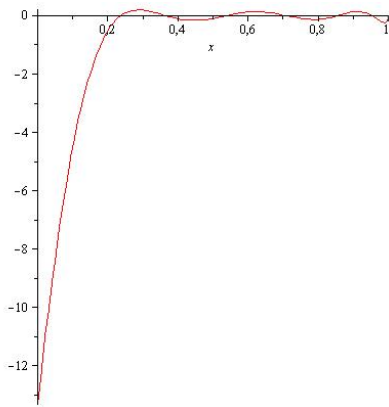


FIGURE: Fonctions propres pour  $L=3$ 

FIGURE:  $L=10$

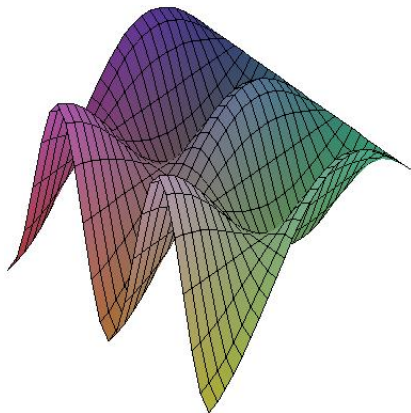


FIGURE: Slepian function

## 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 !