Analyse Multiéchelles et Ondelettes Chapitre 3 : espaces d'échelles non linéaires

Dominique Béréziat

Master Informatique, spécialité IMA, Université Pierre et Marie Curie

15 janvier 2014

- 1 / 94

Plan du chapitre

Diffusion non linéaire

Diffusion anisotropique

Généralisation

Applications

Les représentations en espace d'échelles ont beaucoup de propriétés très intéressantes MAIS ...

- Les représentations en espace d'échelles ont beaucoup de propriétés très intéressantes MAIS ... leur capacité à sélectionner des échelles de représentation ont comme inconvénient d'éliminer des détails importants comme les contours.
- Pour certaines applications, cela peut poser problème :
 - La restauration/débruitage …
 - La segmentation …
 - La régularisation …

- Les représentations en espace d'échelles ont beaucoup de propriétés très intéressantes MAIS ... leur capacité à sélectionner des échelles de représentation ont comme inconvénient d'éliminer des détails importants comme les contours.
- Pour certaines applications, cela peut poser problème :
 - La restauration/débruitage …
 - La segmentation …
 - La régularisation …
- L'idée des espaces d'échelles non linéaires : trouver des représentations qui respectent le principe de causalité ET qui préservent les discontinuités de l'image (= ne lisse pas les contours).

- Autre façon de voir : le comportement dépend de l'image. Hors des zones de contours, on aura un comportement d'espace d'échelle linéaire (lissage). Sur les zones de contours, l'image est préservée.
- ► On a vu l'équivalence espace d'échelle linéaire ⇔ équation de diffusion linéaire.
- On s'intéresse donc aux procédés de diffusion non linéaires (i.e. l'EDP n'est plus linéaire en la fonction à résoudre) pour bâtir ces nouveaux espaces d'échelles.

Diffusion non linéaire

Diffusion de Perona & Malik Diffusion de Perona & Malik régularisée

Diffusion anisotropique

Généralisation

Applications

Diffusion non linéaire -

Diffusion de Perona et Malik

- L'article [Perona and Malik, 1990] est le travail fondateur des espaces d'échelles non linéaire.
- "Space scale and Edge Detection Using Anisotropic Diffusion".
- Le problème est posé sous les termes :
 - principe de causalité,
 - localisation immédiate des contours pour toutes échelles,
 - les zones hors contours sont lissées.
- Utilisation d'une diffusion dont les caractéristiques dépendent de la position spatiale, de l'orientation du gradient, …
- Conséquence : l'EDP peut ne plus être linéaire.

Diffusion non linéaire

Soit l'EDP suivante :

$$\frac{\partial I}{\partial t}(\mathbf{x},t) = \operatorname{div}\left(c(\mathbf{x},t)\nabla I(\mathbf{x},t)\right) \quad \mathbf{x} \in \mathbb{R}^2, t > 0 \tag{1}$$

On peut développer le terme de droite :

$$\frac{\partial I}{\partial t}(\mathbf{x},t) = c(\mathbf{x},t)\nabla^2 I(\mathbf{x},t) + \nabla c(\mathbf{x},t) \cdot \nabla I(\mathbf{x},t)$$

- ► Et retrouver l'équation de la chaleur dans le cas particulier où $c(\mathbf{x}, t) = c$ et donc $\nabla c(\mathbf{x}, t) = 0$.
- ► La diffusivité *c* conditionne le comportement de la diffusion :
 - $c \simeq 0$: pas de diffusion, image préservée.
 - $c \simeq$ constante : diffusion linéaire (lissage).

Choix de la fonction de diffusibilité

- L'idée simple de Perona et Malik, c'est de choisir une fonction c telle que :
 - $c(\mathbf{x}, t) = 1$ dans les régions homogènes : lissage fort.
 - $c(\mathbf{x}, t) = 0$ dans les zones de contour : pas de lissage.
- Soit $E(\mathbf{x}, t)$ une carte des contours à l'échelle t.

•
$$E(\mathbf{x}, t) = \begin{cases} 0 & \mathbf{x} \in \text{région} \\ K\vec{e}(\mathbf{x}, t) \end{cases}$$

e vecteur normal au contour,

► *K* terme de contraste marquant la différence de n.d.g. entre les régions adjacentes au contour.



Choix de la fonction de diffusibilité

- Si *E* est calculable, on prendra typiquement $c(\mathbf{x}, t) = g(||E(\mathbf{x}, t)||)$
- Il s'agit alors d'un terme isotropique : le comportement ne dépend pas de la direction du gradient.
- ► E va dépendre de I : l'équation (1) n'est plus linéaire.
- ▶ g est une fonction continue à décroissante rapide, typiquement :



► Choix de Perona & Malik pour la carte de contours : E(x, t) = ∇I(x, t) (image filtrée à l'échelle t).

Choix pour g

- Les solutions de (1) vérifient le principe de causalité (c'est un résultat général qui concerne les EDP paraboliques, lire le papier de P&M pour la preuve).
- ► Renforcement des contours avec les échelles croissantes :
 - ► Calculons $\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial}{\partial x} I \right) = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial}{\partial t} I \right) = \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left(c \frac{\partial}{\partial x} I \right)$
 - ▶ Prenons $c = g(I_x)$ et notons $\phi(I_x) = g(I_x)I_x$ avec $I_x = \frac{\partial}{\partial x}I$. ϕ est appelé "flux".
 - On a : $\frac{\partial}{\partial t}I_x = \frac{\partial^2}{\partial x^2}\phi(I_x) = \phi''(I_x)I_{xx} + \phi'(I_x)I_{xxx}$
 - ▶ Soit un contour tel que $I_x > 0$: alors on a $I_{xx} = 0$ et $I_{xxx} < 0$.
 - Donc, au point de contour, on a $\frac{\partial}{\partial t}I_x = \phi'(I_x)I_{xxx}$.
 - Selon le comportement de ϕ' , nous avons :
 - ▶ $\phi'(I_x) > 0 \Rightarrow \frac{\partial}{\partial t}I_x < 0$: la pente diminue avec l'échelle, on a une atténuation des contours.
 - ► $\phi'(I_x) < 0 \Rightarrow \frac{\partial}{\partial t}I_x > 0$: la pente augmente avec l'échelle.
 - La pente augmente mais pas en-deçà d'un seuil (sinon on viole le principe de causalité) : les contours sont mieux localisés.

Choix pour g

► Le comportement de ϕ' guide notre choix de g pour obtenir un renforcement des contours ($\phi(x) = xg(x)$).



Figure: Fonction de flux

- ► Un choix pour φ qui renforce les contours : décroissance de φ au-delà d'un seuil K.
 - ▶ si $|I_x| > K \Rightarrow \frac{\partial}{\partial t}I_x > 0$: renforcement des contours,
 - si $|I_x| < K$: diminution des contours.

Choix pour g

Conductivité de Tukey :

$$g(x) = e^{-\left(\frac{x}{K}\right)^2}$$

Conductivité de Lorentz :

$$g(x) = rac{c}{1 + \left(rac{x}{K}
ight)^{1+lpha}} \quad lpha > 0$$

- Fonction proche de 1 au voisinage de 0 et à décroissance rapide.
 Point d'inflexion en x = K.
- Ainsi $\phi(x) = xg(x) \sim x$ au voisinage de 0 puis décroît au-delà de K.
- D'autres choix sont possibles.

Discrétisation de l'EDP

- On note u(x₀ + i, y₀ + j, k△t) = u^k_{i,j}, idem pour g soit un pas de discrétisation en espace de 1 : cela correspond aux pixels de l'image.
- $\blacktriangleright \ \frac{\partial}{\partial t} u \simeq \frac{u_{i,j}^{k+1} u_{i,j}^{k}}{\Delta t}$
- div $(g\nabla u) = \nabla g . \nabla u + g \nabla^2 u$
- ∇g et ∇u sont discrétisés par différences avant.
- $\nabla^2 u = u_{xx} + u_{yy}$ est discrétisé par point central .
- g(x, y, t) = g(||∇I(x, y, t)||) : g est réévaluée à chaque itération de k.

Discrétisation

Suite

Le terme de droite est donc :

$$g_{i,j}^{k}(u_{i,j+1}^{k} + u_{i,j-1}^{k} + u_{i+1,j}^{k} + u_{i-1,j}^{k} - 4u_{i,j}^{k}) \\ + (g_{i+1,j}^{k} - g_{i,j}^{k})(u_{i+1,j}^{k} - u_{i,j}^{k}) + (g_{i,j+1}^{k} - g_{i,j}^{k})(u_{i,j+1}^{k} - u_{i,j}^{k}) \\ = g_{i,j}^{k}(u_{i-1,j}^{k} - u_{i,j}^{k}) + g_{i,j}^{k}(u_{i,j-1}^{k} - u_{i,j}^{k}) \\ g_{i+1,j}^{k}(u_{i+1,j}^{k} - u_{i,j}^{k}) + g_{i,j+1}^{k}(u_{i,j+1}^{k} - u_{i,j}^{k})$$

► Le schéma numérique est donc (notations de P&M) : $u_{i,j}^{k+1} = u_{i,j}^k + \triangle t [C_N . \nabla_N u + C_S . \nabla_S u + C_E . \nabla_E u + C_W . \nabla_W u]_{i,j}^k$

avec :

$$\begin{split} [\nabla_{N}u]_{i,j}^{k} &= u_{i-1,j}^{k} - u_{i,j}^{k} \qquad [\nabla_{E}u]_{i,j}^{k} = u_{i,j+1}^{k} - u_{i,j}^{k} \\ [\nabla_{S}u]_{i,j}^{k} &= u_{i+1,j}^{k} - u_{i,j}^{k} \qquad [\nabla_{W}u]_{i,j}^{k} = u_{i,j-1}^{k} - u_{i,j}^{k} \\ C_{N}]_{i,j}^{k} &= g_{i,j}^{k} \qquad [C_{E}]_{i,j}^{k} = g_{i,j+1}^{k} \qquad [C_{S}]_{i,j}^{k} = g_{i+1,j}^{k} \qquad [C_{W}]_{i,j}^{k} = g_{i,j}^{k} \end{split}$$

Grille duale & simplification

- La fonction g dépend des contours (passage par zéro du laplacien) : on peut localiser les contours sur la grille duale (entre deux pixels adjacents).
- On utilise donc plutôt (par interpolation linéaire) :

$$C_{N} = g(\|\nabla u_{i+\frac{1}{2},j}^{k}\|) \quad C_{E} = g(\|\nabla u_{i,j+\frac{1}{2}}^{k}\|) \\ C_{S} = g(\|\nabla u_{i-\frac{1}{2},j}^{k}\|) \quad C_{W} = g(\|\nabla u_{i,j-\frac{1}{2}}^{k}\|)$$

P&M simplifient en utilisant :

$$C_N = g(\|\nabla_N u_{i,j}^k\|) \quad C_S = g(\|\nabla_S u_{i,j}^k\|)$$

etc ...

 Cette discrétisation est différente. Toutefois, les auteurs montrent que le principe de causalité reste respecté.

Résultat



Figure: Image originale (cameraman).

— 16 / 94

Résultats (conductivité de Lorentz)



Figure: 10 itérations, K = 20.

- 17 / 94

Résultats



Figure: 30 itérations, K = 20.

- 18 / 94

Résultats



Figure: 100 itérations, K = 20.

- 19 / 94

Importance du paramètre K



Figure: 100 itérations, K = 10.

20 / 94

Importance du paramètre K



Figure: 100 itérations, K = 5.

- 21 / 94

Importance du paramètre K



Figure: 100 itérations, K = 30.

Instabilité du schéma



Figure: 100 itérations, K = 20, $\triangle t = 0.5$.

Instabilité du schéma



Figure: 10 itérations, K = 20, $\triangle t = 4$.

24 / 94

Conclusion

 Le schéma discret de P&M n'est pas stable pour certains jeux de paramètres (discrétisation temporelle).

Diffusion régularisée de Perona & Malik

Soit l'EDP suivante :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \operatorname{div} \left(g(\|\nabla_{\sigma} u\|^2) \nabla u \right) \quad x \in \Omega, t > 0$$

$$u(\mathbf{x}, 0) = f(x) \quad x \in \Omega$$
(2)

- On note ∇_σ u = ∇ (G_σ ★ u), G_σ noyau gaussien de variance σ² : c'est une dérivée "lissée" de u et fait office de détecteur de contours "multi-échelle".
- Choix de g, tel que $s \mapsto sg(s^2)$:



- \blacktriangleright est décroissant pour $|s|>\lambda$
 - croissant sinon

Schéma stabilisé

• Exemple de fonction $g: g_{\lambda}(s) = 1 - e^{-\frac{c}{(s/\lambda)^2}} \mathbb{1}_{s>0}$ pour le débruitage.

▶ La décroissance de $s \mapsto sg(s^2)$ est requise pour la convergence.

Théorème 1 ([Catté et al., 1992])

L'équation (2) possède une solution continue unique.

Théorème 2 ([Catté et al., 1992])

Le schéma itératif suivant :

$$u^{n+1}(\mathbf{x}) = u^n(\mathbf{x}) + riangle t \operatorname{div} \left(g(\|
abla_\sigma u^n(\mathbf{x}) \|)
abla u^{n+1}(\mathbf{x})
ight)$$

converge vers la solution de (2).

- On consultera [Catté et al., 1992] pour la preuve (beaucoup de maths).
- En complément : [Kačur and Mikula, 1995].

Discrétisation

- ▶ L'espace et le temps sont discrétisés sur la grille $(ih, jh, n \triangle t)$.
- ► On note $u_{i,j}^n = u(ih, jh, \triangle tn)$ et $\alpha_{i,j}^n = g(\|\nabla_{\sigma} u_{i,j}^n\|^2)$
- Discrétisation de $\frac{\partial}{\partial x} \left(\alpha_{i,j}^n \frac{\partial}{\partial x} u^{n+1} \right)$:



Discrétisation (suite)

$$B = \alpha_{i,j}^{n} \frac{\partial}{\partial x} \left[\frac{1}{2h} (u_{i+1,j}^{n+1} - u_{i-1,j}^{n+1}) \right]$$

$$= \frac{\alpha_{i,j}^{n}}{2h} \left[\frac{\partial}{\partial x} u_{i+1,j}^{n+1} - \frac{\partial}{\partial x} u_{i-1,j}^{n+1} \right]$$

$$= \frac{\alpha_{i,j}^{n}}{2h} \left[u_{i+1,j}^{n+1} - u_{i,j}^{n+1} - (u_{i,j}^{n+1} - u_{i-1,j}^{n+1}) \right]$$

$$= \frac{\alpha_{i,j}^{n}}{2h} \left[u_{i+1,j}^{n+1} - 2u_{i,j}^{n+1} + u_{i-1,j}^{n+1} \right]$$

$$A + B = \frac{1}{2h^{2}} \left[(\alpha_{i+1,j}^{n} + \alpha_{i,j}^{n}) u_{i+1,j}^{n+1} - (\alpha_{i-1,j}^{n} + \alpha_{i,j}^{n}) u_{i-1,j}^{n+1} - (\alpha_{i+1,j}^{n} + \alpha_{i,j}^{n}) (u_{i+1,j}^{n+1} - u_{i,j}^{n+1}) + (\alpha_{i-1,j}^{n} + \alpha_{i,j}^{n}) (u_{i-1,j}^{n+1} - u_{i,j}^{n+1}) \right]$$

Discrétisation (suite)

- On fait le même calcul pour $\frac{\partial}{\partial y}$...
- Le schéma itératif est donc :

$$\frac{u_{i,j}^{n+1} - u_{i,j}^{n}}{\triangle t} = \frac{1}{2h^2} \sum_{\substack{k \in \{-1,1\}\\l \in \{-1,1\}}} (\alpha_{i-k,j-l}^{n} + \alpha_{i,j}^{n}) (u_{i-k,j-l}^{n+1} - u_{i,j}^{n+1})$$

Matriciellement :

$$\frac{1}{\triangle t}(U^{n+1}-U^n) = A(h, U^n)U^{n+1}$$
$$(Id + \triangle tA)U^{n+1} = U^n$$

On doit donc inverser (Id + △tA) à chaque itération car A dépend de Uⁿ.

Diffusion non linéaire

Diffusion anisotropique

Principes physique de la diffusion Tenseur de diffusion Diffusion "Edge Enhancing" Diffusion "Coherence Enhancing'

Généralisation

Applications

Diffusion anisotropique -

Diffusion anisotropique

- Jusqu'à présent, on a vu la diffusion isotropique (linéaire ou non linéaire) : la matière/l'énergie se diffuse uniformément dans toutes les directions de l'espace.
- On souhaite maintenant privilégier la diffusion dans certaines directions qui dépendra, typiquement, des structures rencontrées dans l'image (diffusion non isotropique).

Principes physique de la diffusion

- C'est le même principe physique qui gouverne la diffusion de la chaleur (transport de l'énergie) et la diffusion d'espèces chimiques (transport de matière).
- Ce principe a été formulé empiriquement au XIX-ième siècle (Fourier et d'autres).
- ► Il a été prouvé au XX-ième siècle (Einstein et d'autres).
- Principe : les particules dans les zones à forte concentration migrent vers les zones à faible concentration.

Principes physique

Théorème 3 (Première loi de Fick)

La direction du transport de la matière, appelé flux, est donnée par

$$j = -D\nabla u \tag{3}$$

- ► *U* est une température ou une concentration d'espèce chimique.
- ▶ D est un tenseur (c.a.d. une matrice de ℝ² ou ℝ³ symétrique et définie positive).

Cette loi signifie que le flux de diffusion est proportionnel au gradient de concentration.
Principes physique

Théorème 4 (Seconde loi de Fick)

La variation d'espèce chimique est égale au bilan des flux entrant et sortant (en supposant qu'il n'y a pas d'adjonction de matière). C'est-à-dire :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -\operatorname{div}(j) \tag{4}$$

- Finalement, on a $\frac{\partial u}{\partial t} = \operatorname{div}(D\nabla u)$
- Rappel sur l'opérateur divergence :

Si
$$j : \mathbb{R}^n \mapsto \mathbb{R}^n$$
 div $j = \nabla \cdot j = (\frac{\partial}{\partial x_1}, \cdots, \frac{\partial}{\partial x_n})^T j = \sum_{i=1}^n \frac{\partial j_i}{x_i}$,

• Si
$$j : \mathbb{R}^n \mapsto \mathbb{R}$$
 div $j = \sum_{i=1}^n \frac{\partial j}{\partial x_i}$.

Diffusion anisotropique - Principes physique de la diffusion

Principes physique

suite



Cette formulation est bien une généralisation du cas isotropique.

• Si
$$D = c \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$
 alors $D \nabla u = c \nabla u$

• et
$$\frac{\partial u}{\partial t} = \operatorname{div}(c\nabla u) = c \operatorname{div} \nabla u$$

- Il est facile de vérifier que div $\nabla = \nabla . \nabla = \nabla^2$.
- Finalement $\frac{\partial u}{\partial t} = c \nabla^2 u$

Diffusion anisotropique - Principes physique de la diffusion

Formulation

Autre écriture :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nabla . (D\nabla u) = \left(\nabla^T D\nabla\right) u$$

► L'opérateur ∇^TD∇ est bien du type Laplacien (∇^T∇) : c'est un laplacien "orienté" selon D.

Le tenseur de diffusion (dans \mathbb{R}^2)

 D est une matrice symétrique définie positive, ce qui veut dire que l'on a :

$$D = R^T \Lambda R$$
 avec $\Lambda = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix}$

- R est une matrice orthogonale de changement de base : base canonique vers la base formée des vecteurs propres (v₁, v₂) de D.
- Autre façon de voir : R est la rotation qui envoie le vecteur propre \vec{v}_1 (associé à λ_1) vers \vec{i} et \vec{v}_2 vers \vec{j}

Action de D

• Écrivons la transformation de \vec{v}_1 au travers de D :

$$D\vec{v}_{1} = R^{T} \Lambda R\vec{v}_{1} = R^{T} \Lambda \vec{i}$$

= $R^{T} \begin{pmatrix} \lambda_{1} & 0 \\ 0 & \lambda_{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \lambda_{1} R^{T} \vec{i}$
= $\lambda_{1} \vec{v}_{1}$

car R^T est l'application réciproque de R.

- On a de même : $D\vec{v}_2 = \lambda_2\vec{v}_2$
 - Eles vecteurs orientés selon \vec{v}_1 subissent le facteur d'échelle λ_1
 - Eles vecteurs orientés selon \vec{v}_2 subissent le facteur d'échelle λ_2
- ► Un vecteur quelconque \vec{u} s'écrit : $\vec{u} = c_1 \vec{v}_1 + c_2 \vec{v}_2$ et donc $D\vec{u} = \lambda_1 c_1 \vec{v}_1 + \lambda_2 c_2 \vec{v}_2$

Première idée de valeur effective pour D

Prendre comme matrice R :

$$R = \frac{1}{\|\nabla u\|} \begin{pmatrix} u_x & u_y \\ -u_y & u_x \end{pmatrix}$$

c'est-à-dire une rotation d'angle l'orientation de ∇u

• On agit sur les vecteurs alignés avec ∇u :

$$D\nabla u = R^T \Lambda R \nabla u = R^T \Lambda \vec{i} = \lambda_1 \nabla u$$

et donc
$$\frac{\partial u}{\partial t} = \lambda_1 \nabla^2 u$$

On retombe évidemment sur la diffusion isotropique.

Première valeur pour D

suite

▶ Autre façon de voir (en développant *D*) :

$$D = \frac{1}{\|\nabla u\|^2} \begin{pmatrix} u_x & -u_y \\ u_y & u_x \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_x & u_y \\ -u_y & u_x \end{pmatrix}$$
$$= \frac{1}{\|\nabla u\|^2} \begin{pmatrix} \lambda_1 (u_x)^2 + \lambda_2 (u_y)^2 & (\lambda_1 - \lambda_2) u_x u_y \\ (\lambda_1 - \lambda_2) u_x u_y & \lambda_2 (u_x)^2 + \lambda_1 (u_y)^2 \end{pmatrix}$$
$$= \frac{1}{\|\nabla u\|^2} \begin{pmatrix} \lambda_1 \begin{pmatrix} u_x^2 & u_x u_y \\ u_x u_y & u_y^2 \end{pmatrix} + \lambda_2 \begin{pmatrix} u_y^2 & -u_x u_y \\ -u_x u_y & u_x^2 \end{pmatrix} \end{pmatrix}$$
$$= \frac{1}{\|\nabla u\|^2} \begin{pmatrix} \lambda_1 \underbrace{\nabla u \nabla u^T}_{\text{orientation selon } \nabla u} + \lambda_2 \underbrace{\nabla^{\perp} u \nabla^{\perp} u^T}_{\dots \text{ selon } \nabla^{\perp} u} \end{pmatrix}$$

► avec $\nabla^{\perp} I = \begin{pmatrix} -I_y & I_x \end{pmatrix}^T$. Mais évidemment ce tenseur appliqué à ∇u est nul : $\nabla^{\perp} u^T \nabla u = 0$.

• Conclusion : il ne faut pas orienter sur ∇u .

Diffusion "Edge Enhancing" [Weickert, 1998]

► Au lieu de considérer ∇u , utilisons $\nabla_{\sigma} u$ (gradient de u à l'échelle $\sigma > 0$) : ainsi $\nabla_{\sigma}^{\perp} u^{T} \nabla u \neq 0$

$$D_{\sigma} = R_{\sigma}^{T} \Lambda R_{\sigma}$$
$$R_{\sigma} = \frac{1}{\|\nabla_{\sigma} u\|} \begin{pmatrix} u_{x}^{\sigma} & u_{y}^{\sigma} \\ -u_{y}^{\sigma} & u_{x}^{\sigma} \end{pmatrix}$$

avec $u_{\cdot}^{\sigma} = u \star \frac{\partial G_{\sigma}}{\partial_{\cdot}}$

• Calculons maintenant $D_{\sigma} \nabla u$:

$$D_{\sigma} = \frac{1}{\|\nabla_{\sigma} u\|^{2}} \begin{pmatrix} \lambda_{1}(u_{x}^{\sigma})^{2} + \lambda_{2}(u_{y}^{\sigma})^{2} & (\lambda_{1} - \lambda_{2})u_{x}^{\sigma}u_{y}^{\sigma} \\ (\lambda_{1} - \lambda_{2})u_{x}^{\sigma}u_{y}^{\sigma} & \lambda_{2}(u_{x}^{\sigma})^{2} + \lambda_{1}(u_{y}^{\sigma})^{2} \end{pmatrix}$$
$$= \frac{1}{\|\nabla_{\sigma} u\|^{2}} \left(\lambda_{1} \nabla_{\sigma} u \nabla_{\sigma} u^{T} + \lambda_{2} \nabla_{\sigma}^{\perp} u \nabla_{\sigma}^{\perp} u^{T} \right)$$

Diffusion "Edge Enhancing"

- ► Les vecteurs propres de D_{σ} sont $\vec{v}_1 = \frac{\nabla_{\sigma} u}{\|\nabla_{\sigma} u\|}$ et $\vec{v}_2 = \vec{v}_1^{\perp}$
- Décomposons ∇u sur la base des v.p. de $D\sigma$:

$$\nabla u = c_1 \vec{v}_1 + c_2 \vec{v}_2$$

- ▶ Il est clair que $\vec{v}_1 \cdot \nabla u = c_1$ et que $\vec{v}_2 \cdot \nabla u = c_2$.
- ► Donc $R_{\sigma} \nabla u = \begin{pmatrix} \vec{v}_1^T \\ \vec{v}_2^T \end{pmatrix} \nabla u = \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix}$ ► $\Lambda \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} c_1 \lambda_1 \\ c_2 \lambda_2 \end{pmatrix}$ et $R_{\sigma}^T \begin{pmatrix} c_1 \lambda_1 \\ c_2 \lambda_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_1 & v_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_1 \lambda_1 \\ c_2 \lambda_2 \end{pmatrix}$

On a donc :

$$D_{\sigma}\nabla u = c_1\lambda_1\vec{v}_1 + c_2\lambda_2\vec{v}_2$$

Diffusion "Edge Enhancing"

- Les paramètres (c_1, c_2) caractérisent ∇u .
- Les paramètres (λ₁, λ₂) caractérisent D :
 - Si σ est petit, alors ∇_σ u → ∇u et donc c₁ → 1 et c₂ → 0. On se rapproche d'un comportement isotropique dont la diffusivité est réglée par le terme λ₁.
 - Si σ est grand, a priori ∇_σu n'est pas aligné avec ∇u et donc c₂ >> 0. Le comportement de la diffusion dépend de λ₁ et λ₂.
 - 3. Si $\lambda_1 = \lambda_2$, alors $D\nabla u = \lambda_1 (c_1 \vec{v_1} + c_2 \vec{v_2}) = \lambda_1 \nabla u$ c'est donc encore de la diffusion isotropique!
 - 4. Si ∇_σu n'est pas aligné avec ∇u : au pire ils sont orthogonaux et c₁ = 0. La diffusion n'est plus du tout isotropique : le flux est orienté le long des courbes d'iso-valeur de la norme du gradient (à l'échelle σ) de u et seul le paramètre λ₂ agit.

Diffusion "Edge Enhancing" (suite)

En résumé :

- ▶ λ_1 règle la diffusivité dans la direction de $\nabla_\sigma u$.
- ► λ_2 règle la diffusivité dans la direction orthogonale à $\nabla_\sigma u$.
- ► Si $\lambda_1 > \lambda_2$: le comportement est proche de la diffusion isotropique.
- ▶ Si $\lambda_1 < \lambda_2$: le comportement est proche de la diffusion anisotropique.
- Choix possible pour λ_1 et λ_2 :

$$\lambda_2 = e^{-\frac{\|\nabla_{\sigma u}\|^2}{k^2}}$$
$$\lambda_1 = \frac{1}{5}\lambda_2 << \lambda_2$$

- \Rightarrow On a une diffusion forte le long des points de contours.
 - En plus d'être anisotropique, la diffusion est non linéaire.

Diffusion "Edge Enhancing" (suite)



- ► On lisse le long des lignes de contours (λ₂ y est élevé) ...
- ... et peu dans la direction $\nabla_{\sigma} u$ ($\lambda_1 \ll \lambda_2$).
- ► Hors des zones de contours : λ₂ ≃ 0 et par conséquent λ₁ ≃ 0 : il n'y a pas de diffusion, l'image est préservée.

Exercice : discrétisation $\begin{pmatrix} a & b \\ c & b \end{pmatrix}$

• On pose
$$D = \begin{pmatrix} a & b \\ b & c \end{pmatrix}$$
 :

$$u_t = \nabla . (D\nabla u) = \frac{\partial}{\partial x} \left(a \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left(b \frac{\partial u}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(b \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(c \frac{\partial u}{\partial y} \right)$$

- Il faut trouver un schéma numériquement stable.
- Termes croisés :

$$b \frac{\partial u}{\partial y} \simeq b_{i,j} \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j-1}}{2} = f_{i,j}$$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(a \frac{\partial u}{\partial x} \right) \simeq \frac{f_{i+1,j} - f_{i+1,j}}{2} = \frac{1}{4} \left(b_{i+1,j} (u_{i+1,j+1} - u_{i+1,j-1}) - b_{i-1,j} (u_{i-1,j} - u_{i-1,j-1}) \right)$$

$$Main chose nous lo second terms excisé$$

Même chose pour le second terme croisé.

Discrétisation (suite)

▶ Après factorisation selon les termes *u*, on trouve le schéma suivant :

$$\begin{split} u_{i,j}^{k+1} &= u_{i,j}^{k} + \bigtriangleup t \left[-\frac{b_{i-1,j} + b_{i,j+1}}{4} u_{i-1,j+1}^{k} + \frac{c_{i,j+1} + c_{i,j}}{2} u_{i,j+1}^{k} \right. \\ &\quad + \frac{b_{i+1,j} + b_{i,j+1}}{4} u_{i+1,j+1}^{k} + \frac{a_{i-1,j} + a_{i,j}}{2} u_{i-1,j}^{k} \\ &\quad - \frac{a_{i-1,j} + 2a_{i,j} + a_{i+1,j} + c_{i,j-1} + 2c_{i,j} + c_{i,j+1}}{2} u_{i,j}^{k} \\ &\quad + \frac{a_{i+1,j} + a_{i,j}}{2} u_{i+1,j}^{k} + \frac{b_{i-1,j} + b_{i,j-1}}{4} u_{i-1,j}^{k} \\ &\quad + \frac{c_{i,j-1} + c_{i,j}}{2} u_{i,j-1}^{k} - \frac{b_{i+1,j} + b_{i,j-1}}{4} u_{i+1,j-1}^{k} \right] \end{split}$$

▶ On applique donc ce schéma numérique au tenseur D_σ :

$$D_{\sigma} = R_{\sigma}^{T} \Lambda R_{\sigma}$$

$$D_{\sigma} = \frac{1}{\|\nabla_{\sigma} u\|^{2}} \begin{pmatrix} \lambda_{1}(u_{x}^{\sigma})^{2} + \lambda_{2}(u_{y}^{\sigma})^{2} & (\lambda_{1} - \lambda_{2})u_{x}^{\sigma}u_{y}^{\sigma} \\ (\lambda_{1} - \lambda_{2})u_{x}^{\sigma}u_{y}^{\sigma} & \lambda_{2}(u_{x}^{\sigma})^{2} + \lambda_{1}(u_{y}^{\sigma})^{2} \end{pmatrix}$$

et donc on choisit :

$$\begin{aligned} \mathbf{a} &= \left(\lambda_1(u_x^{\sigma})^2 + \lambda_2(u_y^{\sigma})^2\right) / \|\nabla u^{\sigma}\|^2 \\ \mathbf{b} &= \left(\lambda_1 - \lambda_2\right) u_x^{\sigma} u_y^{\sigma} / \|\nabla u^{\sigma}\|^2 \\ \mathbf{c} &= \left(\lambda_2(u_x^{\sigma})^2 + \lambda_1(u_y^{\sigma})^2\right) / \|\nabla u^{\sigma}\|^2 \end{aligned}$$



Figure: Comparaison Linéaire/Isotropique/Anisotropique

50 / 94



Figure: Comparaison Linéaire/Isotropique/Anisotropique

51 / 94

Échec de la diffusion "Edge Enhancing"



(a) Image originale



Pourquoi?

Comment sont orientés les gradients?



- ► Si l'image est trop bruitée, on a des orientations non signifiantes.
- Dans un voisinage (=à cause du lissage) les gradients sont opposés : ils se compensent !
- Que faut-il faire?

Diffusion "Coherance Enhancing"

- Il faut orienter par rapport au contour (et pas au gradient); le contour est "non orienté".
- ▶ Diffusion Coherance Enhancing [Weickert, 1999].
- ► Calculer la direction (non orientée) d'un contour.
- ▶ Soit le tenseur "orientation locale" :

$$S = \begin{pmatrix} S_{11} & S_{12} \\ S_{12} & S_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u_x^s u_x^s \star G^\sigma & u_x^s u_y^s \star G^\sigma \\ u_x^s u_y^s \star G^\sigma & u_y^s u_y^s \star G^\sigma \end{pmatrix}$$

► On peut vérifier que ce tenseur ne dépend pas de l'orientation : pour ∇u et -∇u, le signe disparaît, on a bien :

$$\begin{pmatrix} u_x^s u_x^s \star G^\sigma & u_x^s u_y^s \star G^\sigma \\ u_x^s u_y^s \star G^\sigma & u_y^s u_y^s \star G^\sigma \end{pmatrix}$$

- 54 / 94

► les cœfficients de conductivité c₁ et c₂ vont régler le comportement isotropique/anisotropique de la diffusion.

Diffusion par cohérence (suite)

► Le tenseur de diffusion *D* est alors donné par :

$$D = R^T \begin{pmatrix} c_1 & 0 \\ 0 & c_2 \end{pmatrix} R$$

R : matrice rotation dont les vecteurs colonnes sont les vecteurs propres de S.

Les valeurs propres de S sont :

$$\lambda_1 = \frac{1}{2}(s_{11} + s_{22} + \alpha)$$

$$\lambda_2 = \frac{1}{2}(s_{11} + s_{22} - \alpha)$$

$$\alpha = \sqrt{(s_{11} - s_{22})^2 + 4s_{12}^2}$$

Diffusion par cohérence (suite)

On calcule explicitement S, on trouve :

$$d_{11} = \frac{1}{2} \left(c_1 + c_2 + \frac{(c_1 - c_2)(s_{11} - s_{22})}{\alpha} \right)$$
$$d_{22} = \frac{1}{2} \left(c_1 + c_2 - \frac{(c_1 - c_2)(s_{11} - s_{22})}{\alpha} \right)$$
$$d_{12} = \frac{(c_2 - c_1)s_{12}}{\alpha}$$

Choix pour c₁ et c₂ : ils peuvent dépendre de l'image. Weickert propose :

$$c_1 = \max(0.01, 1 - e^{-(\lambda_1 - \lambda_2)^2/k^2})$$

$$c_2 = 0.02$$



Attention : un modèle adapté



(e) Diffusion par cohérence n = 10 (f) Diffusion par cohérence n = 30

Filtre artistique?



Figure: "Route avec cyprès et Ciel étoile"

59 / 94

Filtre artistique?



Figure: Van Gogh dans tous ses états

60 / 94

En couleurs



Figure: On traite les canaux séparément

"Inpainting" [Tschumperle and Deriche, 2005]





Figure: Les données manquantes sont écrites mais non lues

Diffusion non linéaire

Diffusion anisotropique

Généralisation

Applications

Généralisation -

63 / 94

Motivations

- Les familles de représentation en e.e. linéaires (l'EDP génératrice est linéaire) sont souvent trop contraignantes :
 - ▶ linéarité ⇒ noyau gaussien
 - lissage gaussien est trop fort : il élimine les contours.
- On a vu que d'autres familles de représentation ayant des propriétés satisfaisantes "d'espaces d'échelles" sont possibles.
- Peut-on, dans le cas continu, formuler les e.e. de façon axiomatique comme il a été fait dans le chapitre précédent ?
- ► La réponse est oui : elle a été apporté par les travaux de Alvarez, Lions, Morel (et d'autres ...).

Définition générale des espaces d'échelles continus

- On se donne un paramètre d'échelle t > 0
- et un opérateur d'échelle T_t .

Définition 1 (Représentation multi-échelles)

Soient f un signal et T un opérateur d'échelle vérifiant :

- **1.** *la propriété de semi-groupe :* $T_{t+t'} = T_t T_{t'}$.
- 2. le principe de causalité : $f(y) > f(x) \Rightarrow T_t(f)(y) > T_t(f)(x) \quad \forall t > 0 \quad \forall y \in \mathcal{V}_x$
- **3.** *la quantité* $\lim_{t\to 0} \frac{T_t(f)-f}{t}$ *existe.*

alors on appelle représentation multi-échelles de f la famille $(T_t(f))_{t>0}$.

- La quantité lim_{t→0} T_t(f)-f/t est un opérateur tangent (une différentielle) appliqué à un vecteur f.
 On le note ∂T et on l'appelle générateur infinitésimal.
- On retrouve les mêmes propriétés qu'en discret.

Théorème 5

Une représentation multi-échelles $(T_t(f))_{t>0}$ d'un signal f est la solution de l'EDP :

$$u_t = \partial T(u)$$
$$u(.,0) = f$$

Remarque : si T_t(f) s'exprime comme un produit de convolution alors la propriété 3 de la définition 1 est toujours vraie (et on retrouve le cas des e.e. linéaires).

Théorème 6 (Alvarez-Morel-Lions)

Le générateur infinitésimal ∂T d'une représentation multi-échelles s'écrit de façon générale :

$$\partial T(u) = \mathcal{F}\left(D^2 u, D u, u, t\right)$$
(5)

D, D^2 sont des opérateurs différentiels resp. du premier et du second ordre.

- ► le terme D²u est un terme de lissage (diffusion) : il gère donc les aspects liés à l'échelle de la représentation.
- ▶ le terme *Du* est un terme réactif (advection).
- ▶ le terme *u* est un terme d'attache aux données (forçage).
- Les termes Du et u permettent en pratique d'intégrer des propriétés du "traitement d'images".

 En ajoutant des propriétés supplémentaires (à celles de la définition 1, on peut obtenir des solutions particulières pour l'équation (5).

• Exemple 1 :

Si on suppose que l'opérateur T est linéaire, l'équation (5) se réduit à l'équation de la chaleur : c'est un espace d'échelle linéaire (gaussien).

Exemple 2 : On cherche des propriétés d'invariance sur l'opérateur d'échelle :

Définition 2

Soit G un groupe de transformations qui commute avec T de la façon suivante :

$$\forall t > 0, \forall g \in G, \exists t' \geq 0 \mid g \circ T_{t'} = T_t \circ g$$

Si t' = t on parle d'invariance forte (c'est le cas linéaire/gaussien), et d'invariance faible sinon.

► Voici un exemple d'invariance faible :

Théorème 7 ([Alvarez et al., 1993])

Les représentations invariantes par transformation monotone de contraste (i.e. F t.q. $x \mapsto F(x, t)$ est croissante) sont générées par les EDP suivantes :

$$u_t = |\nabla u| F\left(\nabla \cdot \left(\frac{\nabla u}{|\nabla u|}\right), t\right)$$
(6)

▶ Rem : on note curv(u) = ∇. (^{∇u}/_{|∇u|}) c'est la courbure euclidienne (en géométrie différentielle).

- ► Un résultat remarquable : les solutions de l'équation (6) correspondent aux ensembles de lignes de niveaux (u(x, t) = u₀) qui évoluent avec une vitesse qui ne dépend que de leur courbure euclidienne (c'est-à-dire leur géométrie locale).
- Ces représentations sont appelées espaces d'échelles euclidiens géométriques.
- Un cas simple pour F : si F(x, t) = x alors l'équation (6) s'écrit :

$$u_t = \operatorname{curv}(u) |\nabla u|$$

 C'est l'équation d'un snake pour chaque ligne de niveaux ! Les lignes de niveaux sont déformées selon une vitesse normale égale à leur courbure euclidienne.
Caractérisation des générateurs inf.

 Exemple 3 : invariance par changement d'échelle. Quels sont les générateurs *T* qui commutent avec l'opérateur changement d'échelle (i.e. si on note u_λ : x → u(λx) alors on a *T*_t(u)(λx) = *T*_t(u_λ)(x) ? Ils sont solutions de l'E.D.P. [Alvarez et al., 1993] :

$$u_t = |\nabla u|(t\operatorname{curv}(u))^{\frac{1}{3}}$$
(7)

71

Diffusion non linéaire

Diffusion anisotropique

Généralisation

Applications

Lien avec la morphologie mathématique Régularisation des problèmes mal posés Restauration d'images

Morphologie mathématique

Soit l'élément structurant :

$$B = \left\{ x \in \mathbb{R}^2 \mid \|x\| \le 1 \right\}$$

► La dilatation de l'image *u* par *B* est définie par :

$$\mathcal{D}(u,B)(x) = \sup \left\{ u(x-y) | y \in B \right\}$$

L'érosion de l'image *u* par *B* est définie par :

$$\mathcal{E}(u,B)(x) = \inf \left\{ u(x-y) | y \in B \right\}$$

Applications - Lien avec la morphologie mathématique

Morphologie mathématique

Théorème 8 ([Alvarez et al., 1993])

Les solutions des équations

$$\frac{\partial u}{\partial t} = |\nabla u|$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -|\nabla u|$$
(8)
(9)

avec comme condition initiale u(x,0) = f(x) correspondent respectivement à la dilatation et à l'érosion de f par l'élément structurant tB (disque de rayon t) et forme un espace d'échelles non linéaire.

Applications - Lien avec la morphologie mathématique

Problèmes mal posés : définition formelle

Définition 3 ([Hadamard, 1923])

Un problème est dit "bien posé" si :

- il existe une solution unique,
- la solution dépend continuement des données.

La plupart des problématiques images sont mal posées :

- en imagerie 2D : les capteurs acquièrent les données en vue projective : perte d'information.
- en imagerie quelconque : les capteurs observent les interactions objets / photons : l'information portée par les photons n'est pas exhaustive.
- segmentation, restauration, mise en correspondonce, calcul du flot optique, recalage, ..., sont des problèmes mal posés.

Régularisation des problèmes mal posés

- ► Donc en pratique : problèmes mal posés ⇔ contraintes (le modèle image, l'attache aux données) insuffisantes pour obtenir une solution unique.
- En l'absence d'information, on peut ajouter des contraintes de régularité sur la solution pour obtenir une solution unique [Tikhonov, 1963].
- ► Le problème est formulé en terme de calcul de variation :
 - 1. choix d'une fonctionnelle à minimiser
 - calcul de la différentielle de la fonctionnelle puis de l'équation d'Euler-Langrage associé
 - 3. discrétisation de l'équation d'Euler-Langrage (une EDP).
- Ce qu'on va voir : une dualité entre ces méthodes de régularisation et les représentations en espace d'échelles.

Formulation variationnelle

► On définit la fonctionnelle suivante, *l*₀ l'image à traiter :

$$E(I) = \int \left\{ \|\underbrace{\mathbb{M}(I, I_0)}_{\text{modèle image}} (\mathbf{x}) \|^2 + \alpha \|\underbrace{\nabla I(\mathbf{x})}_{\text{régularisation}} \|^2 \right\} d\mathbf{x} \qquad (10)$$

- ici la régularisation est à l'ordre 1, on peut envisager d'autre type de régularisation (ordre 2 ou supérieur, d'autres opérateurs différentiels, ...).
- ► Calcul de la différentielle de *E*, on utilise la définition de Gâteau (dérivée directionnelle, ψ est la direction) :

$$\left\langle \frac{\partial E}{\partial I}, \psi \right\rangle = \lim_{\gamma \to 0} \frac{E(I + \gamma \psi) - E(I)}{\gamma}$$

Formulation variationnelle (suite)

 On applique cette formule à la fonctionnelle (10) et on factorise en ψ : ainsi le facteur de ψ est la différentielle recherchée :

$$\frac{\partial E}{\partial I}(\mathbf{x}) = 2\frac{\partial \mathbb{M}}{\partial I}(\mathbf{x}) - 2\alpha \nabla . \nabla I(\mathbf{x})$$

Équation d'Euler-Lagrange :

$$\frac{\partial \mathbb{M}}{\partial I}(\mathbf{x}) - \alpha \nabla^2 I(\mathbf{x}) = 0$$
(11)

Théorème 9 (Équation d'évolution) Soit une famille de fonctions $\mathbf{x} \mapsto L(\mathbf{x}, t)$ vérifiant $L(\mathbf{x}, 0) = 0$ et :

$$\frac{\partial L}{\partial t}(\mathbf{x},t) + \frac{\partial \mathbb{M}}{\partial L}(\mathbf{x},t) - \alpha \nabla^2 L(\mathbf{x},t) = 0$$
(12)

Alors, lorsque $t \rightarrow 0$, on a $L \rightarrow I$, où I est solution de l'équation (11).

Formulation variationnelle

- Il est donc équivalent, et parfois utile si l'EDP n'est pas linéaire par exemple, de résoudre l'équation d'évolution associée.
- Application en image :
 - ▶ flot optique (Horn, Schunk) : $\mathbb{M}(w, I_0) = \nabla I_0^T w + \frac{\partial I_0}{\partial t}$,
 - ▶ segmentation (Shah, Mumford), débruitage, shape from shading ... : $\mathbb{M}(I, I_0) = I I_0$,
 - déconvolution : $\mathbb{M}(I, I_0) = I \star \eta I_0$,
 - contours actifs : $\mathbb{M}(c, I_0) = \nabla I_0(c)$,

Lien entre régularisation et espaces d'échelles

• Cas simple : pas d'attache aux données (M = 0).

Théorème 10

La représentation L de l'espace d'échelles linéaire associée à une image l est solution du problème d'optimisation :

$$\underset{I \in L^{2}(\Omega)}{\operatorname{argmin}} \int_{\Omega} \|\nabla I(x)\|^{2} dx$$
(13)

La preuve s'obtient par le formalisme du calcul variationnel.

► La dérivée directionnelle de $E(I) = \int ||\nabla I(x)||^2 dx$ dans la direction $\psi(x)$ est : $-2 \int_{\Omega} \psi^T(x) \nabla^2 I(x) dx$

Régularisation (suite)

► E est une fonctionnelle convexe, donc le minimun de E annule la différentielle de E (équation d'Euler-Lagrange) :

$$-2\int_{\Omega}\psi^{T}(x)\nabla^{2}I(x)=0,\forall\psi$$

Cette équation étant vraie pour toute fonction $\psi(x)$, on a

$$-2\nabla^2 I(x) = 0 \tag{14}$$

L'équation d'évolution associée à (14) est :

$$\frac{\partial}{\partial t}L(x,t)-\nabla^2 L(x,t)=0$$

► La fonction L vérifie l'équation de la chaleur, donc la représentation en espace d'échelles associée à l est une solution.

Régularisation à tout ordres

Cas avec attache aux données mais une régularisation à tout ordre.

Définition 4

Soit $g \in L^2(\mathbb{R})$. Une solution f, régularisée au sens de Tikhonov, est la fonction qui minimise :

$$E(f) = \frac{1}{2} \int dx \left((f(x) - g(x))^2 + \sum_{i>0} \lambda_i \left(\frac{\partial^i f(x)}{\partial x^i} \right)^2 \right) dx \qquad (15)$$

Si $\lambda_i = 0$ pour i > n, on parle de n-régularisation.

Théorème 11

Il existe un jeu de valeur λ_i , i > 0 pour lequel la convolution sur le noyau gaussien G forme une solution du problème de minimisation de (15).

Régularisation à tout ordres

Preuve du théorème

 \Box Preuve dans [Nielsen et al., 1994] :

► Dans l'espace de Fourier :

$$E(\hat{f}) = \int d\omega \left((\hat{f}(\omega) - \hat{g}(\omega))^2 + \sum_{i>0} \lambda_i \underbrace{\omega^{2i} \hat{f}^2}_{\text{Dérivation dans Fourier}} (\omega) \right)$$

Équation d'Euler-Lagrange associée :

$$\begin{split} \frac{\partial E}{\partial \hat{f}} &= (\hat{f}(\omega) - \hat{g}(\omega)) + \sum_{i > 0} \lambda_i \omega^{2i} \hat{f}(\omega) \\ &\Leftrightarrow \hat{f}(\omega) = \frac{1}{1 + \sum_{i > 0} \lambda_i \omega^{2i}} \hat{g}(\omega) \end{split}$$

Régularisation à tout ordres

Preuve du théorème (suite)

- En appliquant le théorème de la convolution, on a $f = h \star g$ avec $\hat{h} = \frac{1}{\sum_{i>0} \lambda_i \omega^{2i}}$ avec $\lambda_0 = 1$.
- On choisit un jeu particulier de paramètre pour les λ_i : on suppose que λ_i = tⁱ/t!.

$$\bullet \ \hat{h} = \frac{1}{\sum_{i \ge 0} \lambda_i \omega^{2i}} = e^{-\omega^2 t}.$$

- Le noyau de convolution est donc (T.F. inverse) : e^{-x²/t}. On retrouve donc l'expression d'un espace d'échelles gaussien. ■
- Voir aussi [Deriche and Faugeras, 1995].

Attache aux données et régularisation

- Cas standard : attache aux données et régularisation à l'ordre 1.
- De façon générale, pour résoudre le problème M(I, I₀) = 0, mal posé, on minimise :

$$E(I) = \int_{\Omega} \Psi\left(\mathbb{M}(I(\mathbf{x}), I_0(\mathbf{x}))\right) + \alpha \Phi\left(\|\nabla I(\mathbf{x})\|\right) d\mathbf{x}$$

- Ψ et Φ sont deux fonctions réelles positives convexes.
- ► Si on calcule la différentielle de *E* on trouve :

$$-\alpha \nabla \cdot \left(\Phi'(\|\nabla L)\|) \frac{\nabla I}{\|\nabla I\|} \right) \\ +\nabla \cdot \left(\Psi'(\|\mathbb{M}(I, I_0)\|) \frac{\partial \mathbb{M}(I, I_0)}{\partial I} \right) = 0$$

► Terme de diffusion isotropique non linéaire + terme de forçage.

Régularisation

suite

▶ Soit la famille *L* telle que $L(\mathbf{x}, 0) = I_0(\mathbf{x})$ et

$$\frac{\partial L}{\partial t} = \alpha \nabla \cdot \left(\Phi'(\|\nabla L)\| \frac{\nabla L}{\|\nabla L\|} \right)$$
$$-\nabla \cdot \left(\Psi'(\|\mathbb{M}(L, I_0)\|) \frac{\partial \mathbb{M}(L, I_0)}{\partial L} \right)$$

- ► Alors la limite lorsque t → 0 de L minimise alors la fonctionnelle précédente.
- Cette équation (diffusion isotropique non linéaire couplée à un terme de réaction/forçage selon la définition de M) correspond à la définition générale (Alvarez *et al*) des espaces d'échelles.
- ▶ Rem : si Φ(x) = x² alors Φ'(x) = 2x et on retrouve la diffusion isotropique.

Peut-on déflouter une image?

- ► Flou gaussien ⇔ processus de diffusion.
- Question : si on connaît u^n (image floutée), peut-on calculer u^0 ?
- A priori oui ! Équation discrétisée : schéma arrière :

$$\frac{u^{k+1}-u^k}{\triangle t} = \nabla^2 u^{k+1}$$
$$u^k = u^{k+1} - \triangle t \nabla^2 u^{k+1}$$



(a) $\sigma = 1$ (b) 5 itérations (c) 10 itérations

Figure: Schéma rétrograde de l'équation de la chaleur.



(a) Image originale

(b) Image défloutée

Mais le schéma numérique est instable :

Loading data ...

Figure: Instabilité après 15 itérations

Cela fonctionne avec des lissages plus fort :

Loading data ...

Figure: Cas d'un flou prononcé ($\sigma = 2$, 28 itérations).

90 / 94

Mais pas trop :

Loading data ...

Figure: $\sigma = 3$: le schéma diverge très rapidement (après 32 itérations).

91 / 94

Schéma rétrograde de la diffusion

- On sait montrer (analyse de stabilité de Fourier) que ce schéma est numériquement instable.
- En même temps, le défloutage consiste à renforcer les contours, donc à violer le principe de causalité.
- Les erreurs d'arrondi dans le schéma numérique engendrent des valeurs absurdes (c'est-à-dire du bruit), le principe de causalité n'étant pas respecté, on renforce ce bruit jusqu'à créer l'instabilité numérique.
- Au contraire, les processus de diffusion sont, par nature, stables : les erreurs numériques ou le bruit sont lissés et finissent pas disparaître.

Débruitage : filtres de choc

► Soit l'EDP :

$$u_t = -\operatorname{sign}(\nabla^2 u) \|\nabla u\| \qquad t > 0$$

$$u(\mathbf{x}, 0) = f(\mathbf{x})$$

- Propriétés :
 - ▶ au voisinage d'un maximum local \mathbf{x}_0 , on a $\nabla^2 u(\mathbf{x}, t) < 0 \quad \forall \mathbf{x} \in \mathcal{V}(\mathbf{x}_0)$:

$$u_t = \|\nabla u\|$$

▶ au voisinage d'un manimum local \mathbf{x}_0 , on a $\nabla^2 u(\mathbf{x}, t) > 0 \quad \forall \mathbf{x} \in \mathcal{V}(\mathbf{x}_0)$:

$$u_t = - \| \nabla u \|$$

Ces deux cas sont équivalents à des opérateurs morphologiques de dilatation ou d'érosion.

▶ Voir [Osher and Rudin, 1990].

Débruitage

Discrétisation :

$$u_i^{k+1} - u_i^k = \Delta t \left[-\operatorname{sign}(\nabla^2 u_i^k) \| \nabla u_i^k \| \right]$$

Variante :

$$u_t = -\operatorname{sign}\left(\frac{\partial u}{\partial \eta^2}\right) \|\nabla u\|$$

avec $\eta = rac{
abla u}{\|
abla u\|}.$

▶ [Alvarez and Mazorra, 1994] :

$$u_t = -\operatorname{sign}\left(\frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2}\right) \|\nabla u\|$$

avec v = G_σ ★ u et ∂/∂ η dérivée dans la direction du gradient..
Filtre de choc anisotropique : [Weickert, 2003].

Alvarez, L., Guichard, F., Lions, P.-L., and Morel, J.-M. (1993). Axioms and fundamental equations of image processing. *Arch. Rational Mech. Anal.*, 123 :199–257.

Alvarez, L. and Mazorra, L. (1994).

Signal and image restoration using shock filters and anisotropic diffusion.

Journal of Numerical Analysis, 31(2) :590–605.

Catté, F., Lions, P.-L., Morel, J.-M., and Coll, T. (1992).
 Image selective smoothing and edge detection by nonlinear diffusion.
 Journal of Numerical Analysis, 1 :182–193.
 Diffusion de Perona-Malik stabilisée.

Deriche, R. and Faugeras, O. (1995).
 Les EDP en traitement des images et vision par ordinateur.
 Technical Report 2697, INRIA.
 Bonne synthèse des connaissances du moment sur les liens entre diffusion et régularisation ainsi que les propriétés axiomatiques pour l'analyse multi-échelle.

Hadamard, J. (1923).

Lecture on Cauchy's Problem in Linear Partial Differential Equations.

Yale University Press, New Haven. Première définition des problèmes mal posés.

Kačur, J. and Mikula, K. (1995).
 Solution of nonlinear diffusion appearing in image smoothing and edge detection.
 Appl. Numer. Math., 17(1):47–59.

Complément aux travaux de Catté et al.

Nielsen, M., Florack, L., and Deriche, R. (1994). Regularisation and scale space. Technical Report RR 2352, INRIA. Décripte les relations entre les espaces d'échelles et la régularisation des problèmes mal posés.



Journal of Numerical Analysis, 27(4) :919–940.

Perona, P. and Malik, J. (1990).

Space scale and edge detection using anisotropic diffusion. *Transactions on Pattern Analysis and Machine Intelligence*, 12(7):629–639.

Article fondateur sur la diffusion non linéaire. A lire.

- Tikhonov, A. N. (1963). Regularization of incorrectly posed problems. Sov. Math. Dokl., 4 :1624–1627.
- Tschumperle, D. and Deriche, R. (2005).

Vector-valued image regularization with pdes : A common framework for different applications.

Transactions on Pattern Analysis and Machine Intelligence, 27(4) :506–512.

Weickert, J. (1998).
 Anisotropic diffusion in image processing.
 ECMI Series. Teubner-Verlag, Stuttgart.
 Applications - Restauration d'images

ISBN :3-519-02606-6.

📄 Weickert, J. (1999).

Coherence-enhancing diffusion filtering. International Journal on Computer Vision, 31 :111–127.

Weickert, J. (2003).

Pattern Recognition, chapter Coherence-Enhancing Shock Filters, pages 1–8.

Lecture Notes in Computer Science. Springer Berlin / Heidelber. 2781.