



## Traitement des conditions aux limites de spécularité pour la résolution de l'ETR 3D en éléments finis

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rousseau

27 novembre 2015





D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

**GDR** Poitiers

## Plan



- 2 Modèle mathématique
- Construction du modèle numérique



æ

(日) (同) (三) (三)

# Caractérisation radiative infrarouge de matériaux semi-transparents

Méthodes pour la caractérisation radiative :

- Théorie de Mie (1D), (Dombrovsky, Milandri,...)
- Méthodes à N flux (1D), (Dombrovsky, Randrianalisoa, Baillis,...)
- Méthodes Numériques (1D), (Pilon, Moura, ...)

# Caractérisation radiative infrarouge de matériaux semi-transparents

Méthodes pour la caractérisation radiative :

- Théorie de Mie (1D), (Dombrovsky, Milandri,...)
- Méthodes à N flux (1D), (Dombrovsky, Randrianalisoa, Baillis,...)
- Méthodes Numériques (1D), (Pilon Moura

# Caractérisation radiative infrarouge de matériaux semi-transparents

Méthodes pour la caractérisation radiative :

- Théorie de Mie (1D), (Dombrovsky, Milandri,...)
- Méthodes à N flux (1D), (Dombrovsky, Randrianalisoa, Baillis,...)
- Méthodes Numériques (1D), (Pilon\_Moura\_

#### Problème inverse



D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

3

4 E b

Image: A match a ma

#### Problème inverse



D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

3

→

Image: A match a ma

## Plan



#### 2 Modèle mathématique

3 Construction du modèle numérique



3

(日) (同) (三) (三)

## Équation du transfert radiatif

$$\underbrace{s \cdot \nabla L(x,s)}_{\text{Transport}} + \underbrace{(\kappa + \sigma_s)L(x,s)}_{\text{et diffusion}} = \underbrace{\int_{4\pi} \Phi(s' \to s)L(x,s') \, \mathrm{d}s'}_{\text{Gain par diffusion}} + \underbrace{\kappa L_b(T)}_{\text{Emission}}$$

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

æ

イロト イヨト イヨト イヨト

#### Conditions aux limites

$$L(x,s) = \underbrace{\tilde{L}(x,s)}_{\text{Luminance}} + \underbrace{\frac{\rho(s \cdot n)L(x,\zeta(s))}{\pi}}_{\text{Second}} + \underbrace{\frac{1-\varepsilon}{\pi}\int_{s' \cdot n > 0}L(x,s')s' \cdot n \, \mathrm{d}s'}_{\text{Reflexion}}$$

$$\frac{1-\varepsilon}{\pi}\int_{s' \cdot n > 0}L(x,s')s' \cdot n \, \mathrm{d}s'}_{\text{Reflexion}}$$



3

イロト イヨト イヨト イヨト

#### Réflectivité spéculaire

$$\rho(\boldsymbol{s} \cdot \boldsymbol{n}) = \begin{cases} 1 \text{ si } \theta_i \in ]\theta_{cr}, \frac{\pi}{2}[\\ \frac{1}{2} \left[ \left( \frac{\sin(\theta_i - \theta_r)}{\sin(\theta_i + \theta_r)} \right)^2 + \left( \frac{\tan(\theta_i - \theta_r)}{\tan(\theta_i + \theta_r)} \right)^2 \right] \text{ si } \theta_i \in ]0, \theta_{cr}[\\ \left( \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} \right)^2 \text{ si } \theta_i = 0 \end{cases}$$

avec  $n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_r$  et  $\theta_{cr} = \arcsin(n_2/n_1)$ 

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

## Plan



2 Modèle mathématique





3

(日) (同) (三) (三)

### Quadratures usuelles



 $S_{12}$  [Lee - 1962]

 $T_6$  [Thurgood - 1995]

(日) (同) (三) (三)

10 / 25

3

## Nouvelle quadrature $SqT_{n,p}$



 $SqT_{6,4}$ 

 $SqT_{8,2}$ 

(日) (同) (三) (三)

æ

## Méthode des ordonnées discrètes

#### Discrétisations angulaires 3D



$$(\mathsf{SDS}_m)$$
:  $(\boldsymbol{s}_m \cdot \nabla + \beta) L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{s}_m) - \sigma_s \sum_{j=1}^{N_d} \omega_j L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{s}_j) \Phi_{m,j} = \kappa L_b(T)$ 

avec  $\omega_m = \text{mes } \Omega_m$ 

## Différents cas de réflexion spéculaire



 $\Omega_j^{\prime}(n)$ 

Toutes les directions de l'angle solide  $\Omega_j$  sont réfléchies

Seule une partie des directions de  $\Omega_j$  est réfléchie

### Réflexion spéculaire dans la littérature



### Intersection d'angles solides



Distribution exactement proportionnelle de l'angle solide

A 10

## Conditions aux limites discrètes

#### Formulation continue

$$L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{s}) = \tilde{L}(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{s}) + \rho(\boldsymbol{s} \cdot \boldsymbol{n}) L(\boldsymbol{x}, \zeta(\boldsymbol{s}))$$

pour  $\boldsymbol{s} \cdot \boldsymbol{n} < 0$ 

#### Formulation discrète

$$L_m(\boldsymbol{x}) = \tilde{L}_m + \delta_{m,m}(\boldsymbol{n})L_m + \sum_{j \neq m} \delta_{m,j}(\boldsymbol{n})L_j$$

pour  $\boldsymbol{s}_m \cdot \boldsymbol{n} < 0$ 

3

(日) (同) (三) (三)

## Calcul des coefficients $\delta_{m,j}(\boldsymbol{n})$



$$\delta_{m,j}(\boldsymbol{n}) = \rho(\boldsymbol{s}_m \cdot \boldsymbol{n}) \frac{S_{m,j}}{\Omega_m} \quad , \quad \delta_{m,m}(\boldsymbol{n}) = \rho(\boldsymbol{s}_m \cdot \boldsymbol{n}) \left[ 1 - \sum_{j \neq m} \delta_{m,j}(\boldsymbol{n}) \right]$$

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

GDR Poitiers

27 novembre 2015 17 / 25



æ

イロト イヨト イヨト イヨト



3

- ∢ ≣ →

Image: A math a math





3

Image: A match a ma



D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

(日) (同) (三) (三)

## Formulation faible de $(SDS_m)$ par la méthode SUP-G

$$\begin{split} &\int_{\mathcal{D}} \left( \boldsymbol{s}_{m} \cdot \nabla L_{m} \right) \left( \boldsymbol{s}_{m} \cdot \nabla v \right) \, \mathrm{d}\boldsymbol{x} - \int_{\mathcal{D}} \tilde{\beta}_{m} (\boldsymbol{s}_{m} \cdot \nabla L_{m}) v \, \mathrm{d}\boldsymbol{x} \\ &+ \int_{\partial \mathcal{D}^{m+}} \tilde{\beta}_{m} L_{m} v(\boldsymbol{s}_{m} \cdot \boldsymbol{n}) \, \mathrm{d}\Gamma \, + \, \int_{\partial \mathcal{D}^{m-}} \tilde{\beta}_{m} \delta_{m,m}(\boldsymbol{n}) L_{m} v(\boldsymbol{s}_{m} \cdot \boldsymbol{n}) \, \mathrm{d}\Gamma \\ &- \sum_{j \neq m} \left[ \omega_{j} \Phi_{m,j} \int_{\mathcal{D}} \sigma_{s} L_{j}(\boldsymbol{s}_{m} \cdot \nabla v) \, \mathrm{d}\boldsymbol{x} + \int_{\partial \mathcal{D}^{m-}} \tilde{\beta}_{m} \delta_{m,j}(\boldsymbol{n}) L_{j} v(\boldsymbol{s}_{m} \cdot \boldsymbol{n}) \, \mathrm{d}\Gamma \right] \\ &= - \int_{\partial \mathcal{D}^{m-}} \tilde{\beta}_{m} \tilde{L}_{m} v(\boldsymbol{s}_{m} \cdot \boldsymbol{n}) \, \mathrm{d}\Gamma \, + \, \int_{\mathcal{D}} \kappa L_{b}(\boldsymbol{s}_{m} \cdot \nabla v) \, \mathrm{d}\boldsymbol{x} \end{split}$$

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

3

< ロ > < 同 > < 三 > < 三

## Plan



2) Modèle mathématique

3 Construction du modèle numérique



3

イロト イヨト イヨト イヨト

## De la 2D à la 3D





D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

**GDR** Poitiers

27 novembre 2015 21 / 25

- 2

<ロ> (日) (日) (日) (日) (日)

## Comparaison analytique

$$\begin{cases} L(x) = \arctan(\pi x)\cos(2\pi x) + 3\\ \kappa L_b = s \cdot \nabla L(x) + \kappa L(x)\\ G(x) = \int_{4\pi} L(x, s) d\Omega(s) = 4\pi L(x)\\ \kappa = 0.5 \text{ cm}^{-1}, \quad \sigma_s = 1 \text{ cm}^{-1}, \quad g = 0.8 \end{cases}$$

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

27 novembre 2015 22 / 25

3

<ロ> (日) (日) (日) (日) (日)

54 50 40

Densite

40 30

## Comparaison analytique

$$\begin{cases} L(x) = \arctan(\pi x)\cos(2\pi x) + 3\\ \kappa L_b = s \cdot \nabla L(x) + \kappa L(x)\\ G(x) = \int_{4\pi} L(x,s) \, d\Omega(s) = 4\pi L(x)\\ \kappa = 0.5 \text{ cm}^{-1}, \ \sigma_s = 1 \text{ cm}^{-1}, \ g = 0.8 \end{cases}$$





< 🗇 🕨

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

27 novembre 2015 22 / 25

æ

A B A A B A

## Comparaison analytique

$$\begin{cases} L(\boldsymbol{x}) = \arctan(\pi x)\cos(2\pi x) + 3\\ \kappa L_b = \boldsymbol{s} \cdot \nabla L(\boldsymbol{x}) + \kappa L(\boldsymbol{x})\\ G(\boldsymbol{x}) = \int_{4\pi} L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{s}) \, \mathrm{d}\Omega(\boldsymbol{s}) = 4\pi L(\boldsymbol{x})\\ \kappa = 0.5 \mathrm{cm}^{-1}, \quad \sigma_s = 1 \mathrm{cm}^{-1}, \quad g = 0.8 \end{cases}$$





イロト イヨト イヨト イヨト

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

GDR Poitiers

27 novembre 2015 22 / 25

2

## Comparaison sur des grandeurs physiques avec la méthode Monte-Carlo

#### Transmittance normale-hémisphérique FEM

$$T_{nh} = \frac{\sum_{\boldsymbol{s}_m \cdot \boldsymbol{n}_k > 0} \int_{\partial \Gamma_c} (1 - \rho_{21}(\boldsymbol{s}_m)) \omega_m L_m(\boldsymbol{s}_m \cdot \boldsymbol{n}_k)}{\int_{\partial \Gamma_{in}} \frac{1}{1 - \rho_{12}(\boldsymbol{s}_{in})} \omega_{in} \tilde{L}_{in} |\boldsymbol{s}_{in} \cdot \boldsymbol{n}_{in}|}$$

#### Transmittance normale-hémisphérique Monte-Carlo

$$T_{nh} = \frac{\text{Nombre de photons capturé}}{\text{Nombre de photons total}}$$

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

## Source carrée avec une direction de $\frac{\pi}{4}$



 $\bullet \ \kappa = 0.1 {\rm cm}^{-1}$ 

• 
$$\sigma_s = 0.5 \mathrm{cm}^{-1}$$

• 
$$g = 0$$

• 
$$n_2 = 1.4$$

#### • 1000000 photons

$T_{nh}/R_{nh}$	FEM	$E_{MC}(X)$	$\sigma_{MC}(X)$
Reflectance	$1.34 \times 10^{-1}$	$1.33 \times 10^{-1}$	$6.66 \times 10^{-4}$
Transmittance	$1.12 \times 10^{-1}$	$1.08 \times 10^{-1}$	$6.10 \times 10^{-4}$
Transmittance Latérale1	$7.64\times10^{-2}$	$7.55 \times 10^{-2}$	$5.18 \times 10^{-4}$
Transmittance Latérale2	$7.64 \times 10^{-2}$	$7.50 \times 10^{-2}$	$5.16 \times 10^{-4}$
Transmittance Latérale3	$3.47  imes 10^{-1}$	$3.26  imes 10^{-1}$	$9.19  imes 10^{-4}$
Transmittance Latérale4	$7.29  imes 10^{-2}$	$6.97  imes 10^{-2}$	$4.99  imes 10^{-4}$

D. Le Hardy, Y. Favennec, A. Badri, B. Rous

3

## Conclusion

 Résolution de l'ETR 3D avec conditions spéculaires aux parois par la méthode d'ordonnées discrètes combinée avec une méthode éléments finis





• 3 quadratures angulaires dont une prometteuse pour l'inversion



Réflexion mixte

 Perspectives : travailler sur les conditions de réflexion mixte [image : thèse 2008 Mathilde LORETZ]

25 / 25

(日) (同) (日) (日)