

La théorie généralisée des perturbations

Alain Hébert

`alain.hebert@polymtl.ca`

Institut de génie nucléaire
École Polytechnique de Montréal

- Introduction
- Stationnarité d'une fonctionnelle
- Quotient de produits linéaires
- La méthode implicite en GPT
- Équation singulière à source
- Résolution
- Applications à l'ÉPM
- Méthode OPTEx

- La GPT permet de calculer la sensibilité d'une **caractéristique de réacteur** par rapport à la variation d'une **variable d'état**.
exemples de caractéristique: K_{eff} , efficacité d'une barre, rapport de forme du flux, coût en combustible, rapport de conversion, etc.
exemples de variables d'état: section efficace, concentration isotopique, enrichissement combustible, titre vapeur, paramètre de la saphyb, etc.
- La **théorie classique des perturbations** correspond au cas particulier où la caractéristique de réacteur est le K_{eff} .

Nous allons nous limiter à la situation suivante:

- le réacteur est à l'état stationnaire et le flux neutronique est la solution d'une équation de la forme

$$(1) \quad \mathbb{A}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) \phi(\mathbf{r}) - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) \phi(\mathbf{r}) = \mathbf{0} .$$
- les caractéristique de réacteur sont des **fonctionnelles homogènes** du flux neutronique:

$$(2) \quad F\{\phi(\mathbf{r}), \mathbf{X}\} = F\{\alpha \phi(\mathbf{r}), \mathbf{X}\} \quad \forall \alpha \in \mathfrak{R} .$$

où \mathbf{X} est un vecteur contenant les variable d'état.

Définition

Une fonctionnelle du flux est **stationnaire** si

$$(3) \quad \frac{\partial}{\partial X_i} F\{\phi(\mathbf{r}), \mathbf{X}\} = \frac{d}{d\epsilon} F\left\{\phi(\mathbf{r}), \mathbf{X} + \epsilon \boldsymbol{\delta}_i\right\}\Big|_{\epsilon=0} = 0$$

où $\boldsymbol{\delta}_i = \text{col}[\delta_{i,j}, j = 1, \dim(\mathbf{X})]$.

Le **quotient de Rayleigh** est une fonctionnelle **homogène** et **stationnaire**:

$$(4) \quad K_{\text{eff}} = \frac{1}{\mu} = \frac{\langle \phi^*, \mathbb{B}(\mathbf{X})\phi \rangle}{\langle \phi^*, \mathbb{A}(\mathbf{X})\phi \rangle}$$

où le **flux adjoint** est la solution d'une équation de la forme

$$(5) \quad \mathbb{A}(\mathbf{r}, \mathbf{X})^\top \phi^*(\mathbf{r}) - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X})^\top \phi^*(\mathbf{r}) = \mathbf{0} .$$

Comme le quotient de Rayleigh est stationnaire, sa dérivée est facile à calculer:

$$(6) \quad \frac{\partial}{\partial X_i} K_{\text{eff}} = K_{\text{eff}} \left[\frac{\left\langle \phi^*, \frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X})\phi \right\rangle}{\langle \phi^*, \mathbb{B}(\mathbf{X})\phi \rangle} - \frac{\left\langle \phi^*, \frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{A}(\mathbf{X})\phi \right\rangle}{\langle \phi^*, \mathbb{A}(\mathbf{X})\phi \rangle} \right]$$

Quotient de produits linéaires

Nous nous intéressons aux fonctionnelles homogènes de la forme

$$(7) \quad R = \frac{\langle \Sigma_1(\mathbf{X}), \phi \rangle}{\langle \Sigma_2(\mathbf{X}), \phi \rangle}$$

La dérivée de R se calcule par la formule

$$(8) \quad \frac{\partial}{\partial X_i} R = R \left[\frac{\left\langle \frac{\partial}{\partial X_i} \Sigma_1(\mathbf{X}), \phi \right\rangle}{\langle \Sigma_1(\mathbf{X}), \phi \rangle} - \frac{\left\langle \frac{\partial}{\partial X_i} \Sigma_2(\mathbf{X}), \phi \right\rangle}{\langle \Sigma_2(\mathbf{X}), \phi \rangle} + \left\langle \mathbf{S}^*(\mathbf{X}), \frac{\partial}{\partial X_i} \phi \right\rangle \right]$$

avec

$$(9) \quad \mathbf{S}^*(\mathbf{r}, \mathbf{X}) = \frac{\Sigma_1(\mathbf{r}, \mathbf{X})}{\langle \Sigma_1(\mathbf{X}), \phi \rangle} - \frac{\Sigma_2(\mathbf{r}, \mathbf{X})}{\langle \Sigma_2(\mathbf{X}), \phi \rangle}$$

Le terme en rouges résulte de la **non-stationnarité** de la fonctionnelle (7). Deux stratégies sont possibles:

- **explicite**: On calcule explicitement les vecteurs $\frac{\partial}{\partial X_i} \phi(\mathbf{r}), \forall i$.
- **implicite**: On résout une équation **importance-source** adjointe correspondant à la fonctionnelle R .

- On dérive l'équation (1):

$$\begin{aligned}
 & \left[\mathbb{A}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) \right] \frac{\partial}{\partial X_i} \phi(\mathbf{r}) \\
 (10) \quad & = - \left[\frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{A}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) - \mu \frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) - \frac{\partial \mu}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X}) \right] \phi(\mathbf{r})
 \end{aligned}$$

- On prend le produit interne de l'équation (10) avec une fonction **adjointe généralisée** $\Gamma^*(\mathbf{r})$:

$$\begin{aligned}
 \left\langle \left[\mathbb{A}(\mathbf{X}) - \mu \mathbb{B}(\mathbf{X}) \right] \frac{\partial}{\partial X_i} \phi, \Gamma^* \right\rangle & \equiv \left\langle \frac{\partial}{\partial X_i} \phi, \left[\mathbb{A}(\mathbf{X})^\top - \mu \mathbb{B}(\mathbf{X})^\top \right] \Gamma^* \right\rangle \\
 & = - \left\langle \left[\frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{A}(\mathbf{X}) - \mu \frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X}) - \frac{\partial \mu}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X}) \right] \phi, \Gamma^* \right\rangle
 \end{aligned}$$

- On suppose que $\Gamma^*(\mathbf{r})$ est la solution de l'équation suivante:

$$(11) \quad \mathbb{A}(\mathbf{r}, \mathbf{X})^\top \Gamma^*(\mathbf{r}) - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X})^\top \Gamma^*(\mathbf{r}) = \mathbf{S}^*(\mathbf{r}, \mathbf{X})$$

- On substitue l'équation (12) dans (11):

$$(12) \left\langle \frac{\partial}{\partial X_i} \phi, \mathbf{S}^*(\mathbf{X}) \right\rangle = - \left\langle \left[\frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{A}(\mathbf{X}) - \mu \frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X}) - \frac{\partial \mu}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X}) \right] \phi, \mathbf{\Gamma}^* \right\rangle$$

- Enfin, on substitue l'équation (13) dans (8):

$$(13) \quad \frac{\partial}{\partial X_i} R = R \left[\frac{\left\langle \frac{\partial}{\partial X_i} \Sigma_1(\mathbf{X}), \phi \right\rangle}{\langle \Sigma_1(\mathbf{X}), \phi \rangle} - \frac{\left\langle \frac{\partial}{\partial X_i} \Sigma_2(\mathbf{X}), \phi \right\rangle}{\langle \Sigma_2(\mathbf{X}), \phi \rangle} - \left\langle \left[\frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{A}(\mathbf{X}) - \mu \frac{\partial}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X}) - \frac{\partial \mu}{\partial X_i} \mathbb{B}(\mathbf{X}) \right] \phi, \mathbf{\Gamma}^* \right\rangle \right]$$

On a obtenu une expression de la dérivée de R par rapport aux variables d'état \mathbf{X} à condition de pouvoir résoudre l'équation (12):

$$\left[\mathbb{A}(\mathbf{r}, \mathbf{X})^\top - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r}, \mathbf{X})^\top \right] \mathbf{\Gamma}^*(\mathbf{r}) = \mathbf{S}^*(\mathbf{r}, \mathbf{X})$$

Équation singulière à source

On doit résoudre

$$(14) \quad \left[\mathbb{A}(\mathbf{r})^\top - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r})^\top \right] \mathbf{\Gamma}^*(\mathbf{r}) = \mathbf{S}^*(\mathbf{r})$$

sachant que

$$(15) \quad \left[\mathbb{A}(\mathbf{r})^\top - \mu \mathbb{B}(\mathbf{r})^\top \right] \mathbf{\phi}^*(\mathbf{r}) = \mathbf{0}$$

Théorème 1

Une équation singulière à source de type (15) a une solution si et seulement si sa source $\mathbf{S}^*(\mathbf{r})$ est orthogonale au flux direct $\mathbf{\phi}(\mathbf{r})$.

On peut montrer que

$$(16) \quad \left\langle \frac{\boldsymbol{\Sigma}_1(\mathbf{r})}{\langle \boldsymbol{\Sigma}_1, \mathbf{\phi} \rangle} - \frac{\boldsymbol{\Sigma}_2(\mathbf{r})}{\langle \boldsymbol{\Sigma}_2, \mathbf{\phi} \rangle}, \mathbf{\phi} \right\rangle = 1 - 1 = 0$$

Théorème 2

Une équation singulière à source de type (15) a une infinité de solutions de la forme $\mathbf{\Gamma}^*(\mathbf{r}) + c \mathbf{\phi}^*(\mathbf{r})$, $\forall c \in \mathbb{R}$.

On devra donc normaliser la solution par une relation de la forme

$$(17) \quad \langle \mathbf{\Gamma}^*, \mathbb{B} \mathbf{\phi} \rangle = 0$$

La résolution numérique d'une équation singulière à source est semblable à celle des harmoniques supérieures du flux (avec décontamination par l'équation (18)).

● DRAGON4 (réseau)

```
DFLUX := FLU: SYSTEM LIBRARY TRACK FLUX0 DSOUR ::
      EDIT 0 TYPE P ;
```

où

FLUX0: flux utilisé pour décontaminer la solution

DSOUR: source GPT

● DONJON4 (coeur)

```
DSOUR := DELTA: FLUX0 SYSTEM DSYSTEM TRACK ;
DFLUX := GPTFLU: DSOUR FLUX0 SYSTEM TRACK ::
      EXPLICIT FROM-TO 1 1 ;
```

- **OPTEX**: Optimisation du rechargement et du design des réacteurs.
 - chercheur principal: Richard Chambon
(richard-pierre.chambon@polymtl.ca)
- **SENS**: Calculs des profils de sensibilité en criticité et en physique des réacteurs.
 - professeur responsable: Guy Marleau (guy.marleau@polymtl.ca)
 - collaboration avec l'IRSN et l'INPG
 - projet en cours

- Couplage de la GPT de DONJON avec un algorithme de programmation mathématique
 - méthode de gradient basée sur la linéarisation des caractéristiques de système autour d'un point du domaine réalisable
 - **originalité**: utilisation d'une hyper-sphère de dimension $\dim(\mathbf{X})$ pour limiter le pas d'avance
 - résolution d'un sous-problème d'optimisation à chaque itération
 - problème linéaire avec contrainte quadratique
 - utilisation de la méthode de Lemke
 - Utilisation d'une interpolation multi-cubique (dimension $\dim(\mathbf{X})$) dans une base multiparamétrée (la **Multicompo**)
 - Utilisation de polynômes cubiques de Ceschino
- Traite le cas à l'équilibre du rechargement (time-averaged)
- Appliqué à la réduction des coûts de combustible dans un CANDU-6
- Recherche TABU récemment implémentée (sans GPT)
- Projet débuté en 1980. Actuellement en veille.

- **Professeur:**
Alain Hébert (alain.hebert@polymtl.ca)
- **Sites Moodle:**
ENE6101 (réseau): <https://moodle.polymtl.ca/course/view.php?id=408>
ENE6103 (coeur): <https://moodle.polymtl.ca/course/view.php?id=593>
- **Site Merlin:**
DRAGON4/DONJON4: <http://www.polymtl.ca/merlin>
- **Site Archives:**
Infos utiles: <http://www.polymtl.ca/merlin/archives.htm>
- **Livre:**
Alain Hébert, Applied Reactor Physics,
Presses Internationales Polytechnique,
Montréal, 2009.

