Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

TRIPOLI

Document de référence : Manuel Utilisateur TRIPOLI4

Travaillez dans un dossier « tripoli »

1/ Prise en main du jdd A - expérience GODIVA (boule critique - 94%wtU235)

Consignes

La commande de lancement de TRIPOLI est un alias : « tripoli »

L'argument « -c <bib_path_file> » spécifie la bibliothèque de données nucléaires à utiliser :

- <bib_path_file> = t4path.jef2 ⇒ utilisation de la bibliothèque européenne JEF2
- <bib_path_file> = t4path.endl ⇒ utilisation de la bibliothèque japonaise ENDL
- <bib_path_file> = t4path.endfb6 ⇒ utilisation de la bibliothèque américaine B6

L'argument « -s <autopModel> » spécifie le modèle d'autoprotection à utiliser :

- < autopModel > = NJOY ⇒ utilisation de sections sans tables de probabilités
- < autopModel > = TABPROB ⇒ utilisation de sections avec tables de probabilités

L'argument « -d <jddFile >» spécifie le nom du fichier de jdd à calculer : <jddFile>

Exécutez le calcul TRIPOLI avec les options suivantes :

Bibliothèque : JEF2

• Autoprotection : Tables de Probabilités

<u>Questions</u>	<u>Réponses</u>
Quel est le Keff obtenu avec l'estimateur	Les résultats sont conservés dans le fichier hmf001.out
KSTEP ?	Le Keff obtenu avec l'estimateur KSTEP est : 0,99365
Quel est l'écart statistique associé?	L'écart statistique absolu associé est : 0,00126
Indiquez la réactivité de cette configuration et son incertitude à 1 σ	La réactivité de cette configuration est : 639 pcm +/- 126 pcm

Consignes

Pour connaître la durée réelle d'exécution d'un processus, une méthode simple est de précéder l'appel au processus par la commande « **time** ». Par exemple :

« time tripoli -c <...> -s <...> -d <...>

Le nombre d'histoires d'un code stochastique est représentatif du nombre de particules dont la « vie » sera

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

simulée : de la naissance par une fission à la mort par une absorption. Le nombre d'histoires est spécifié dans les « paramètres de simulation » (voir slide 18)

Chronométrez le jdd avec 1 000 000 d'histoires (1000 batch de 1000 histoires).

Chronométrez le jdd avec 4 000 000 d'histoires.

Chronométrez le idd avec 100 000 d'histoires.

Questions	<u>Réponses</u>					
Comparez les temps d'exécution obtenus Comparez les écarts statistiques obtenus	Les résultats sont conservés dans les fichiers : • hmf001.1000K.out • hmf001.4000K.out • hmf001.100K.out					
	Nb. Histoires (K)	durée "user" (s)	keff	sigma		
	100	3,1		0,00400		
	1000	24				
	4000		0,99532			
	d'histoires.		5x - 0,0803 0,9998 3000 ires (K)	4000 500	00	
	L'écart statistique la racine du non 0,00500 0,000400 0,000200 0,000000 0	y = 0,02 R ² 2000			ement avec	
Combien faudrait-il d'histoires pour avoir	Pour avoir un éca					
un écart statistique de 5 pcm ?		$4\ 10^6 \times (60/5)^2 \approx$	600 10 ⁶ h	istoires		

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

2/ Etude du Cas

Consignes

Les densités atomiques sont données dans la « **définition des compositions** » du jdd (voir slide 18). Leur unité est 10^{24} at/cm³.

L'enrichissement isotopique ou atomique en U235 est défini par :

$$E_{isot} = \frac{[U235]}{[U235] + [U238] + [U234]}$$

L'enrichissement massique en U235 est défini par :

$$E_{wt} = \frac{M_{vol}^{U235}}{M_{vol}^{U235} + M_{vol}^{U238} + M_{vol}^{U234}} = \frac{235[U235]}{235[U235] + 238[U238] + 234[U234]}$$

On note:

$$M_{vol}^{U} = M_{vol}^{U235} + M_{vol}^{U238} + M_{vol}^{U234}$$

Rappel:

Laplacien géométrique en géométrie sphérique :

$$B_g^2 = \left(\frac{\pi}{R_{sph\`ere}}\right)^2$$

Laplacien matière :

$$B_m^2 = \frac{v \Sigma_f - \Sigma_a}{D}$$

Où:

- D est le coefficient de diffusion dans le cadre de cette approximation, on peut écrire $D \approx \frac{1}{3\Sigma_{tot}}$
- Σ_a est la section macroscopique d'absorption, c'est notablement : $\Sigma_a = \Sigma_{tot} \Sigma_d$

<u>Questions</u>	<u>Réponses</u>
Que vaut l'enrichissement isotopique en	L'enrichissement isotopique de la sphère est :
U235 de la sphère du cas A?	93,77% _{isot}
Que vaut l'enrichissement massique en	L'enrichissement massique de la sphère est :
U235 de la sphère du cas A?	93,71% _{wt}

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

Consignes

Créez 5 jdd différents avec les noms et les enrichissements massiques E_{wt} suivants :

Nom du fichier	E _{wt}
hmf001.05	5%
hmf001.10	10%
hmf001.20	20%
hmf001.50	50%
hmf001.90	90%

Calculez ces 5 idd avec Tripoli.

Questions

Quel est le Keff obtenu pour chaque enrichissement ?

<u>Réponses</u>

Nom du fichier	E _{wt}	Keff
hmf001.5_8.7407.out	5%	0,26793
hmf001.10_8.7407.out	10%	0,33188
hmf001.20_8.7407.out	20%	0,44939
hmf001.50_8.7407.out	50%	0,72284
hmf001.90 8.7407.out	90%	0.97573

Consignes

Le rayon de la sphère est donné dans la « **définition de la géométrie**» du jdd (voir slide 18). L'unité de distance en vigueur dans Tripoli est le cm.

Pour chaque enrichissement, recherchez le rayon R_{crit} de la sphère permettant d'obtenir la criticité.

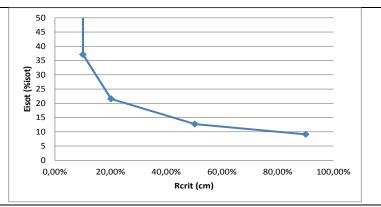
Questions

<u>Réponses</u>

Indiquez **l'enrichissement isotopique** et **le rayon critique** pour les 5 enrichissements massiques considérés.

Nom du fichier	E _{wt}	E_{isot}	R _{crit} (cm)
hmf001.10	5%	5,06%	-
hmf001.20	10%	10,11%	37,1
hmf001.50	20%	20,20%	21,55
hmf001.90	50%	50,31%	12,7
hmf001.10	90%	90,10%	9,1

Tracez R_{crit} en fonction de **l'enrichissement isotopique** (un tableur : **libreoffice --calc** ou bien **google doc**)



Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

Ecrivez l'équation du transport à symétrie sphérique (invariance selon $\overrightarrow{\Omega}$) dans le cadre de l'approximation monocinétique (un seul groupe). (voir slide 8)

$$0 = -div[\overrightarrow{\Omega}\phi(\vec{r}, \vec{\Omega})] - \Sigma_{tot}(\vec{r})\phi(\vec{r}, \vec{\Omega}) + \Sigma_{d}(\vec{r})\phi(\vec{r}, \vec{\Omega}) + \frac{1}{K_{eff}}Q_{f}(\vec{r})$$

Avec
$$Q_f(\vec{r}) = \upsilon \Sigma_f(\vec{r}) \frac{1}{4\pi} \int_{4\pi} d\vec{\Omega} \left[\phi(\vec{r}, \vec{\Omega}) \right]$$

Intégrez cette équation sur la sphère unité et faites apparaitre le courant neutronique (voir slide 15)

En posant :

$$\vec{J}(\vec{r}) = \int_{4\pi} d\vec{\Omega} \, \vec{\Omega} . \phi(\vec{r}, \vec{\Omega})$$

$$\phi(\vec{r}) = \int_{4\pi} d\vec{\Omega} \phi(\vec{r}, \vec{\Omega})$$

On intègre le premier terme :

$$\int_{4\pi} d\vec{\Omega} \, div[\vec{\Omega}\phi(\vec{r},\vec{\Omega})] = div \left[\int_{4\pi} d\vec{\Omega} \vec{\Omega}\phi(\vec{r},\vec{\Omega}) \right] = div \left[\vec{J}(\vec{r}) \right]$$

Et on obtient l'équation du transport monocinétique en géométrie sphérique :

$$0 = -div \left[\vec{J}(\vec{r}) \right] - \Sigma_{tot}(\vec{r})\phi(\vec{r}) + \Sigma_{d}(\vec{r})\phi(\vec{r}) + \frac{1}{K_{eff}} \upsilon \Sigma_{f}(\vec{r})\phi(\vec{r})$$

Appliquez l'approximation de la diffusion.

$$\vec{J}(\vec{r}) = -\frac{1}{3\Sigma_{tot}} . \overrightarrow{grad}\phi(\vec{r})$$

Le premier terme devient :

$$-\operatorname{div}\left[\vec{J}(\vec{r})\right] = \operatorname{div}\left[\frac{1}{3\Sigma_{tot}(\vec{r})}.\overrightarrow{grad}\phi(\vec{r})\right]$$

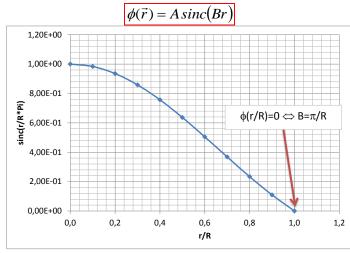
Le milieu étant homogène :

$$-div[\vec{J}(\vec{r})] = D\Delta\phi(\vec{r}) = D\frac{d}{dr}\frac{1}{r}\frac{d\phi(\vec{r})}{dr}$$

$$0 = D \frac{d}{dr} \frac{1}{r} \frac{d\phi(\vec{r})}{dr} + \left(\frac{1}{K_{eff}} \upsilon \Sigma_f - \Sigma_a \right) \phi(\vec{r})$$

Quelle est la forme du flux solution de cette équation ?

En coordonnées sphérique, l'équation la solution de cette équation est un sinus cardinal :



Avec une condition de flux nul à la limite de la sphère, le laplacient géométrique est :

 $Bg=\pi/R_{crit}$

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

28/11/2013

Date

- CORRECTION -

En introduisant le flux solution, identifiez dans l'équation la notion de laplacien géométrique et la notion de laplacien matière.

Calculez R_{crit} en fonction des sections efficaces macroscopiques

(indiquez le raisonnement suivi)

Le premier terme devient :

$$D\frac{d}{dr}\frac{1}{r}\frac{d\phi(\vec{r})}{dr} = -DB_g^2\phi(\vec{r})$$

Le second terme devient :

$$\left(\frac{1}{K_{eff}} \upsilon \Sigma_f - \Sigma_a\right) \phi(\vec{r}) = \left(DB_m^2 + \left(\frac{1}{K_{eff}} - 1\right) \upsilon \Sigma_f\right) \phi(\vec{r})$$

Le terme de flux peut donc s'éliminer pour faire apparaître :

$$DB_g^2 = \left(DB_m^2 + \left(\frac{1}{K_{eff}} - 1\right) \upsilon \Sigma_f\right)$$

La situation étant critique : $K_{\it eff}$ =1

$$B_g^2 = B_m^2$$

Et ainsi:

$$\left(\frac{\pi}{R_{crit}}\right)^{2} = \frac{\upsilon \Sigma_{f} - \Sigma_{a}}{D} = 3\Sigma_{tot} \left(\upsilon \Sigma_{f} - \Sigma_{a}\right)$$

$$R_{crit} = \frac{\pi}{\sqrt{3\Sigma_{tot} \left(\upsilon \Sigma_{f} - \Sigma_{a}\right)}}$$

En négligeant la contribution de l'U234, décomposez les différentes sections efficaces macroscopiques en

fonction de:

- La section microscopique totale de l'U238
- La section microscopique de capture de l'U238
- La section microscopique totale de
- La section microscopique de fission de l'U235
- Le nombre de neutrons par fission de l'U235
- L'enrichissement isotopique en U235

Tracez R_{crit} théorique en fonction de l'enrichissement isotopique sur le même graphe que précédemment.

Sachant que:

Section	Valeur (barns)
$\sigma_{tot,U}$	10.0
$\sigma_{\text{f,U5}}$	1.50
υ_{U5}	2.40
$\sigma_{c,U8}$	0.12

La section totale :

$$\Sigma_{tot} = \left[U\right] \left((1 - E_{isot})\sigma_{tot,U238} + E_{isot}\sigma_{tot,U235}\right)$$

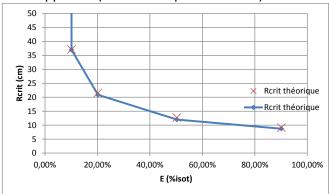
La section d'absorption :

$$\Sigma_a = [U](1 - E_{isot})\sigma_{c,U238} + E_{isot}\sigma_{f,U235})$$

Le produit « nombre de neutrons émis » et « section de fission » :

$$\upsilon \Sigma_f = [U] E_{isot} \upsilon \sigma_{f,U235}$$

On observe une parfaite prédiction du rayon critique avec ce modèle très approché (monocinétique + diffusion) :



Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

Question Super-Bonus à faire chez soi :

Comparez les valeurs de sections efficaces microscopiques indiquées cidessus avec les valeurs de JEF2 consultables avec l'outil JANIS (google). Qu'en pensez vous ? Le spectre dans cette sphère étant rapide, on s'intéresse à la plage d'énergie entre 100KeV et 1MeV. Les valeurs min et max des sections sont les suivantes :

Section	Valeur JEF2 (barns)
$\sigma_{\text{tot,U8}}$	7 - 12
$\sigma_{\text{tot,U5}}$	7 - 12
$\sigma_{\text{f,U5}}$	1.1 – 1.6
$\upsilon_{\sf U5}$	2.4 – 2.5
σ _{c U8}	0,11 - 0,18

Les valeurs indiquées dans l'encart précédent ont de toute évidence été ajustées pour avoir une si parfaite prédiction du rayon critique : elles sont néanmoins réalistes puisqu'elles sont tout à fait encadrées par les valeurs des sections sur une plage rapide.

3/ Etude du cas Homogène Infini

Consignes

Par défaut dans Tripoli, la condition limite à la surface de la géométrie est du vide.

A l'aide du manuel, introduisez une condition limite de réflexion en surface de la sphère dans de nouveaux fichiers (suffixe « _refl »)

Questions	<u>Réponses</u>						
Quel est le Kinf obtenu pour chaque enrichissement ?							
	r	Nom du f	fichier	E _{wt}	Kinf		
	ŀ	hmf001.0)5_refl	5%		0,96586	
	ŀ	hmf001.1	LO_refl	10%		1,30787	
	ŀ	hmf001.2	20_refl	20%		1,67398	
	ŀ	hmf001.5	50_refl	50%		2,06949	
	ŀ	hmf001.9	0_refl	90%		2,24911	
Recherchez enrichissement massique	L'enrichissem	nent perr	nettant o	d'avoir u	n Kinf=1	est:	
conduisant à un Kinf égal à 1.	E _{wt} =5,46% _{wt}						
Quelle est la valeur de l'enrichissement	Trivialement, dans une configuration critique, le laplacien matière				matière		
massique ?	est égal au laplacien géométrie. Or ce dernier est nul dans une						
Quelle est la valeur du laplacien	configuration infinie :						
matière ?			$B_m^2 = 0$	$\Rightarrow \nu \Sigma_f$ -	$-\Sigma_a = 0$		

Prise en main de TRIPOLI et DRAGON Date

28/11/2013

Nom du répertoire : jacquet

- CORRECTION -

COMPTE RENDU - TP N°1

Exprimez le Kinf en fonction des sections macroscopiques.

On a vu précédemment que l'équation du transport était :

$$0 = D \frac{d}{dr} \frac{1}{r} \frac{d\phi(\vec{r})}{dr} + \left(\frac{1}{K_{eff}} \upsilon \Sigma_f - \Sigma_a \right) \phi(\vec{r})$$

Dans un cas homogène infini, le terme de transport est nul (invariance spatiale du flux). On a donc trivialement :

$$K_{\rm inf} = \frac{\upsilon \Sigma_f}{\Sigma_a}$$

En reprenant l'équation du transport, exprimez le lien entre le Keff et le Kinf en faisant apparaître le laplacien géométrique et l'aire de migration (rapport du coefficient de diffusion sur la section d'absorption) Sachant que l'aire de migration est :

$$\frac{D}{\Sigma_a} = L^2$$

En reprenant l'équation du transport, on a :

$$0 = -DB_g^2 \phi(\vec{r}) - \Sigma_a \phi(\vec{r}) + \frac{1}{K_{eff}} \upsilon \Sigma_f \phi(\vec{r})$$

On simplifie en éliminant les flux :

$$0 = -DB_g^2 - \Sigma_a + \frac{1}{K_{eff}} \upsilon \Sigma_f$$

En introduisant la définition du Kinf:

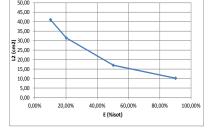
$$\frac{DB_g^2}{\Sigma_a} = \frac{K_{\rm inf}}{K_{\it eff}} - 1$$

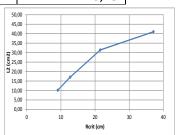
Soit:

$$K_{eff} = \frac{K_{\inf}}{L^2 B_g^2 + 1}$$

Pour chaque enrichissement, calculez l'aire de migration de la sphère critique. Concluez.

Nom du fichier	E _{wt}	Aire de migration cm2)
hmf001.05	5%	-
hmf001.10	10%	41,01
hmf001.20	20%	31,41
hmf001.50	50%	16,99
hmf001.90	90%	10,15





On peut conclure que l'aire de migration est une grandeur physique qui est difficilement prédictible, mais elle est déterminante pour la réactivité.

Elle est particulièrement sensible au spectre neutronique : plus la sphère est petite, plus les fuites sont importante et conduisent à un durcissement du spectre. Ceci se traduit par une nette diminution de l'aire de migration.

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

DRAGON

Document de référence : Manuel Utilisateur DRAGON-VERSION4

Travaillez dans un dossier « dragon »

1/ Prise en main du jdd A - expérience GODIVA (boule critique - 94%wtU235)

Consignes

La commande de lancement de DRAGON est un alias : « ./dragon.sh <jddFile> », où « <jddFile >» spécifie le nom du fichier de jdd à calculer qui doit être impérativement contenu dans un dossier nommé « data » dans le répertoire courant.

Lancer le jdd

<u>Questions</u>	<u>Réponses</u>
Quel est le Keff obtenu ?	Les résultats sont conservés dans le fichier hmf001.result
Comparez-le au Keff obtenu avec	Le Keff obtenu est :
TRIPOLI.	0,98987
	La différence de réactivité avec TRIPOLI est d'environ 350 pcm, proche
	de quelques écarts statistiques. Cette différence s'explique
	principalement par les différences de format de bibliothèques
	nucléaires, beaucoup plus détaillées pour TRIPOLI (sections
	ponctuelles) que pour DRAGON (bibliothèques à 361 groupes)

Consignes

Pour chaque enrichissement massique parmi 5%, 10%, 20%, 50% et 90%, calculer un problème identique à celui modélisé sous TRIPOLI au cours des étapes précédentes avec la condition de <u>VIDE</u> (même géométrie et même composition).

<u>Questions</u>	<u>Réponses</u>	
Quels sont les Keff obtenus ? Quels sont les Kinf obtenus ?	Nom du fichier E _{wt} Keff	
Comment interprétez-vous les écarts	TRIPOLI DRAGON	
obtenus avec TRIPOLI ?	hmf001.10 10% 1,01068 1,01705	
	hmf001.20 20% 1,00387 1,00385	
	hmf001.50 50% 1,01457 1,00329	
	hmf001.90 90% 1,01793 1,00376	
	L'écart varie de +650 pcm à -1500 pcm, tout à fait explicable par écarts de données nucléaires et les écarts statistiques.	r les

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

Nom du fichier	E _{wt}	Kinf	
		TRIPOLI	DRAGON
hmf001.10	10%	1,30787	1,41581
hmf001.20	20%	1,67398	1,80609
hmf001.50	50%	2,06949	2,16777
hmf001.90	90%	2,24911	2,31910

Le « Kinf » indiqué par Dragon avec une condition de vide n'est pas du tout comparable avec le « Kinf » indiqué par TRIPOLI avec une condition de réflexion : on observe des écarts de plus de 10000 pcm qui ne s'expliquent pas par des écarts de données nucléaires.

A l'aide du manuel, introduisez une condition limite de réflexion en surface de la sphère.

Pour chaque enrichissement massique parmi 5%, 10%, 20%, 50% et 90%, calculer un problème identique à celui modélisé sous TRIPOLI au cours des étapes précédentes avec la condition de <u>REFLEXION</u> (même géométrie et même composition).

Questions

Quels sont les Kinf obtenus ? Comment interprétez-vous les écarts obtenus avec TRIPOLI ?

<u>Réponses</u>

Nom du fichier	E _{wt}	Kinf			
		TRIPOLI	DRAGON	DRAGON	
		REFL.	VIDE	REFL.	
hmf001.05_refl	5%	0,96586		0,99466	
hmf001.10_refl	10%	1,30787	1,41581	1,33565	
hmf001.20_refl	20%	1,67398	1,80609	1,69028	
hmf001.50_refl	50%	2,06949	2,16777	2,06749	
hmf001.90_refl	90%	2,24911	2,31910	2,24304	

La modélisation homogène infinie de DRAGON conduit à des écarts de moins de 3000 pcm la modélisation homogène infinie de TRIPOLI. Le Kinf indiqué par DRAGON dans la configuration avec VIDE est nettement plus important que le Kinf dans la configuration avec REFLEXION.

Question Super-Bonus à faire chez soi :

Expliquez quel est l'impact des fuites neutroniques sur l'énergie moyenne des neutrons dans la boule ?

On a vu auparavant que les fuites ont un impact sur les sections efficaces : elles conduisent à un durcissement du spectre.

Or, dans un spectre rapide, ce durcissement induit une augmentation du nombre de neutron émis à fission, ce qui a un impact direct sur la réactivité.

Nom du répertoire : jacquet

COMPTE RENDU - TP N°1 Prise en main de TRIPOLI et DRAGON

- CORRECTION -

Date

28/11/2013

Avec l'aide de l'outil JANIS, commentez l'évolution du nombre de neutrons émis par fission de l'U235 avec l'énergie moyenne des neutrons dans le spectre rapide ?

Concluez.

