原子力船「むつ」遮蔽解析計算

布施卓嘉*·竹内 清*·山路昭雄*

Analysis of Shield for the Nuclear Ship MUTSU

By

Takayoshi Fuse, Kiyoshi TAKEUCHI and Akio YAMAJI

Abstract

On the nuclear ship MUTSU, a higher-than-expected level of radiation was found, with output raised to 1.4 per cent. To investigate the radiation leakage, the analysis of the shielding problem utilized a four-step sequence of PALLAS-2DCY cylindrical r-z calculations with fixed sources distributions in the core.

The neutron dose contours show the importance of streaming in the gap between the reactor vessel and the primary shield. Dominant consideration of thermal insulation exclude shielding from this area resulting in an imbalance in the shielding effectiveness. The neutron dose rate at the upper part of the reactor vessel is increased by neutrons incident on the head from cavity scattering. The calculation indicates that the neutron dose rate at the top of the primary shield is 5 rem/hr at 100 per cent output.

1. まえがき

原子力船「むつ」は昭和49年8月28日,初臨界に 成功し,引きつづいて零出力臨界試験,低出力上昇試 験に入った。49年9月1日1.4%出力へ原子炉出力上 昇中に放射線漏洩が認められた。この計算は「むつ」 一次遮蔽体中の中性子の挙動を求めて放射線漏洩の原 因を明らかにすることを目的とし,また「むつ」にお ける漏洩中性子の測定値の解析も行った。

2. 計算コード

中性子遮蔽計算法は,除去拡散法,点減衰核法等の 単純なモデルに基づいた計算法と輸送方程式の数値解 法,モンテカルロ法等の精度は良いが計算が複雑な方 法に大別できる。中性子の遮蔽体中での挙動は複雑で あり,それを単純な形で仮定する簡易計算法は適用範 囲が限られている。それに反して輸送方程式の数値解 法は中性子の挙動をより正確に取扱うので精度の良い

* 東海支所 原稿受付: 昭和50年4月25日

計算値が得られ,また適用範囲も広い。ここで行った 計算は積分型中性子輸送方程式の数値解法に基づいて いる計算コード PALLAS-2DCY^{1,2)} によるものであ る。

PALLAS-2DCY コードは中性子ボルツマン輸送方 程式を数値積分解法により計算するコードで、対象と する形状は2次元円柱形状である。計算結果は対象と した体系の任意の空間点で、中性子のエネルギスペク トルおよび進行方向角度分布が求められ、このエネル ギスペクトルに線量率変換係数を掛けてエネルギにつ いて積分することにより中性子線量率(rem/hr)が得ら れる。中性子線量率は体系の全空間メッシュ点につい て求められるから、中性子線量率の位置による変化お よび等高線図を得ることもできる。また「むつ」の円 環形状間隙から漏洩する中性子の挙動を調べるために は,円環形状間隙とそれに続く上下方向におけるボイ ド空間の各位置において、どの方向にどれだけの中性 子が進行しているかを求めればよい。これが中性子の 角度分布という形で得られる。以上のようにこの計算 では基礎的な中性子の挙動を表わす空間分布、角度分 布,エネルギスペクトルおよび巨視的な量である中性 子線量分布が得られる。

上述のように本計算コードは円柱形状遮蔽体に対す るものであり、「むつ」の一次遮蔽のような円柱形状 の遮蔽計算を行うのに適している。また遮蔽体内の各 点について中性子の角度分布、その各々についてエネ ルギスペクトルを計算するので、「むつ」の場合のよ うに遮蔽体中の細長いスリットをエネルギスペクトル を変化しながら漏洩した中性子がさらに遮蔽体により 散乱して外部へ漏洩していくような角度分布とエネル ギスペクトルが重要な計算には有効である。

計算コードを使用する際,考慮に入れなければなら ないのは,計算精度である。計算精度は,計算コード 自体の精度,中性子核データ精度および計算の際の各 種パラメータの選び方により決まる。計算精度は実験 値と比較検討することにより評価できる。PALLAS-2DCY の計算精度検証の実験は遮蔽体中の中性子の空 間分布,角度分布,エネルギスペクトルを測定しなけ ればならない。この実験は,昭和46,47,48年度と3 年にわたって行われ³⁾実験値を計算値と比較して良い 計算精度が得られることが確かめられている^{3),4)}。

3.計算

「むつ」の一次遮蔽配置図を Fig. 1 に示す。この配 置図を計算では Fig. 2 のように近似した。

圧力容器上下面,および圧力容器の下に設けられて いる鉛の半球面はそれぞれ平面とした。これは PALLAS-2DCY は円柱形状にのみ適用可能で,上記 のような曲面は平面で近似する必要があったことによ る。

計算時間を短縮するために次の近似を行った。

- :遮蔽タンクの鉄水多重層の3層の鉄層を1つに集めたが、高速中性子の遮蔽効果に与える影響は少ない。
- 2) 重コンクリートの容器の鉄を重コンクリートで置きかえた。鉄と重コンクリートの高速中性子に対する遮蔽効果は大差なく、かつ鉄板は 3.2 cm 厚で厚くないので鉄をコンクリートで置きかえても遮蔽効果の変化は少ない。
- 3) 遮蔽タンクの鉛板を鉄で代用した。高速中性子の 遮蔽効果は鉄も鉛も大きな差異はない。

計算機の容量に制限があるので一次遮蔽全体を一度 に計算できず4分割して線源側から順次に計算した。 分割の面は Fig. 2 に示してある。

Tabl	le	1	. 25	group	neutron	energy	structure
------	----	---	------	-------	---------	--------	-----------

Group	Energy (MeV)	Group	Energy (MeV)
1	13.35	14	0.99
2	10.93	15	0.81
3	8.95	16	0.66
4	7.33	17	0.54
5	5.99	18	0.45
6	4.91	19	0.36
7	4.02	20	0.30
8	3.29	21	0.24
9	2.70	22	0.20
10	2.21	23	0.16
11	1.81	24	0.13
12	1.48	25	0.11
13	1.21		

分割面では,先に計算して得られている中性子の角 度分布,エネルギスペクトルを次に計算する側の境界 条件とした。計算手順は以下のごとく行った。

3.1 定数の準備

エネルギの範囲は 13.35 MeV~0.1098 MeV で, こ れをレサジ間隔 0.2 で 25 群に分割した (Table 1)。 群定数は Table 1 に示されるエネルギを中心として上 下 0.2 レサジ幅で 1/E スペクトル仮定のもとに次の ように求めた。

$$\sigma(E_j) = \frac{\int_{E_1}^{E_2} \sigma(E) \frac{1}{E} dE}{\int_{E_1}^{E_2} \frac{1}{E} dE}$$

ここで E_2 は群のエネルギの上限, E_1 は同じく下限である。

なお,計算に使用した核種の核データの出典は Table 2,の通りである。「むつ」一次遮蔽体に使われて いる普通コンクリートおよび重コンクリートについて は原子力第一船遮蔽効果確認実験の際に用いられたコ

Table 2 Literature of nuclear data

Element	σ	f_1	Level of in- elastic scattering
н	ENDF/B-III		
0,	ENDF/B-I	ENDF/B- I	
Fe	ENDF/B- I	UNC-5139	ENDF/B-I
Pb	ENDF/B-Ⅲ	UNC-5099	ENDF/B-Ⅲ
Si	ENDF/B-III	ENDF/B-III	ENDF/B-III
Ca	ENDF/B-Ⅲ	ENDF/B-Ⅲ	

Table 3 Composition of concretes

Ordinary concrete

	<i></i>		
Element	wt %	Atomic density (10 ²⁴ atoms/cm ³)	Atomic density used in the calculation (10 ²⁴ atoms/cm ³)
н	0.762	0.01017	0.01017
0	48.35	0.04306	0.04306
Si	23.48	0.01194	0.01769
Al	8.21	0.004345	0
Fe	5.43	0.001388	0
Ca	11.57	0.004122	0.005510
Mg	2.23	0.001351	0
s	0.12	0.000053	0

Heavy concrete

Element	wt %	Atomic density (10 ²⁴ atoms/cm ³)	Atomic density used in the calculation (10 ²⁴ atoms/cm ³)
Н	0.304	0.006942	0.006942
0	35.39	0.05051	0.05051
Si	6.92	0.005626	0.01065
Al	0.932	0.000832	0
Fe	49.92	0.02117	0.02117
Ca	5.29	0.003014	0
Mg	1.23	0.001155	0
S	0.0363	0.000026	0

クリートの成分表を参考にして、成分の少ない核種は 他の成分の多い核種に含ませた。すなわち、普通コン クリートでは Fe を Ca へ, Al, Mg, S を Si で置き かえ、重コンクリートでは Al, Ca, Mg, S を Si と して取扱った (Table 3)。また, 炉心では U, Zr, Ni, Cr を Fe で, C を O で置きかえた。 計算に使用した物質の組成および原子密度を Table 4 に示す。

3.2 第1回目の計算

炉心の中心から上へ 130 cm の位置 (Fig. 2 で水平 に点線で示されている)で円柱形状体系を輪切りにし た。PALLAS-2DCY コードは炉心の中心で対象に計 算するので炉心の中心より下方向へも 130 cm まで計 算することになる。線源は 130.6 cm×114.56 cm Ø の 円柱炉心内に一様分布の核分裂線源であると仮定し、 出力は 36 MW とした。

3.3 第2回,第3回目(炉心上方向)の計算

第1回目の計算で炉心中心上方 130 cm の位置で外 へ向かう中性子の角度分布が求められているから、こ の位置での角度分布を第2回目の境界条件としてさら

	Element	Atomic density (10 ²⁴ atoms/cm ³)
Core	Н	0.03933
	0	0.033262
	Fe	0.01677
High temperature water	H	0.05238
(280°C)	0	0.02619
Iron	Fe	0.08480
Water	н	0.06690
	0	0.03345

Η

0

Fe

Η

0

Fe

Si

Η

0

Si

Ca

Pb

0.03981

0.02078

0.01552

0.01010

0.05051

0.02117

0.01065

0.01010

0.04306

0.01769

0.005510

0.03300

Table 4 Composition of reactor and shield used

in the calculation

High temperature water

and iron

Lead

Heavy concrete

Ordinary concrete

に上方 277.5 cm まで計算を行った。 277.5 cm の位 置での中性子角度分布を第3回目の境界条件としてさ らに上方 394 cm まで計算を行った。 394 cm は 「む つ」計算モデルにおける制御棒駆動装置支持台上部に あたる。

3.4 第4回目(炉心下方向)の計算

第1回目の計算における炉心中心から96.2 cmの位 置での外方向へ向かう中性子の角度分布を第4回目の 境界条件として最下端位置である炉心下方 254.6 cm まで計算を行った。96.2 cm の位置の選択は領域の境 界に相当するので区切るのに都合が良かったことによ る。

なお、上述の計算における空間メッシュ間隔は 2.5 ~4.8 cm (一部に 1.5 cm がある) で, 角度分点数は 28 である。 空間メッシュ点は各計算において約 2800 である。以上のようにパラメータを選んだのは計算精 度が確認済であるからであるか。

計算結果 4.

計算結果として, 遮蔽体の各空間メッシュ点の中性

29

(275)

子角度分布,その各々のエネルギスペクトルが得られ た。これらは、計算結果を得るための計算過程には必 要であったが、計算結果としてすべて示すと膨大な量 になるので、ここでは、Fig. 2 に示す a~e 線につい ての中性子線量率の分布を Fig. 3~14 に、等高線図 を Fig. 15~17 に示す。Fig. 17 はエネルギ 2.2 MeV 以上の中性子の線量率等高線図である。角度分布は Fig. 18 に示す遮蔽体上部の $A \sim N$ 点でのエネルギ 110 KeV の中性子について Fig. 18, 19 に示す。遮蔽 体下部については Fig. 20 に示す $P \sim W$ 点の角度分 布を示す。また上述の $A \sim W$ 点および Fig. 24 に示 す X, Y 点のエネルギスペクトルを Fig. 21~25 に 示す。

これらの計算結果より次のことが明らかになった。

1) 原子炉容器と一次遮蔽タンク間のボイドを中性子 は漏洩し、さらに原子炉容器上下のボイドへ広がっ ている (Fig. 3~17)。 このボイドは一次遮蔽体を約 280°C に保たれてい る原子炉容器から熱的に絶縁するために設けられた

もので、輻射断熱材が挿入されている。

- ボイド中の中性子の減衰は少ない。減衰は一様でなく、炉心との距離、ボイドの形状、周辺の遮蔽体の形状に影響され複雑な様相を示している(Fig. 13)。
- 3) 炉心中心垂直方向の中性子分布は炉心から離れる につれて減衰しているが、原子炉容器上部ではその 上のボイドから、原子炉下部ではその下のボイドか ら漏洩してくる中性子のため急激に上昇し、原子炉 容器上面で 20 rem/hr,一次遮蔽上面でも 5 rem/hr に達している。原子炉容器上面での設計値は 1.4 m rem/hr である (Fig. 12)。
- 4) 炉心中心水平半径方向の一次遮蔽外表面で中性子線量率は160mrem/hrであり,設計値は190mrem/ hrであることからみて,この方向の遮蔽性能に異状はない(Fig. 6)。
- 5) 角度分布に関しては、E、H、I、J では上方に、U では下方に鋭いビークを有するがこれはボイドを中 性子が漏洩することから予期されたことである (Fig. 18~20)。
- 6) しかし、H と薄い鉄板1枚へだてた G、U のす ぐ近くの V の角度分布はピークでなく広い分布を しており、角度分布は周囲の遮蔽の配列による影響 が非常に大きいことを示している (Fig. 19, 20)。
- 7) 原子炉容器上部の A での角度分布はボイドから

原子炉容器内へ流入する中性子のため下方に広がっている (Fig. 18)。

- その他の点についても一般にボイドが線源である ような分布となっているが,周辺の遮蔽配列に影響 され予知することはむずかしい (Fig. 18~20)。
- 9) ボイドを漏洩している中性子のエネルギスペクト ルはエネルギが増すと中性子が急激に減少し、スペ クトルの形は漏洩成分を含まない、たとえば Y で のものと異なる。漏洩中性子は 1 MeV 以上の中性 子が相対的に非常に少ない (Fig. 21~25)。しかし、 2.2 MeV 以上の中性子の等高線分布では、この中性 子もボイド中を拡散していることが示されており、 高エネルギ中性子も前方散乱のみ考えるのでは不充 分であることを示している (Fig. 17)。

5. 検 討

今回行ったような実際の動力炉の一次遮蔽全体の遮 蔽計算を輸送方程式の数値解を求めることにより行っ たのは、わが国では始めてであるし、世界的にみても 例は少ない。こういう計算が可能となるには単に計算 法の進歩のみでなく、大型で高速の電子計算機の開発 が必要であったし、また使用する核データの整備も必 要であった。これらの条件が整ってきて漸くこういう 計算が可能になったといえる。1972年バリで開催され た第4回原子炉遮蔽国際会議に米国オークリッジ国立 研究所が Fast Test Reactor (FTR) に2次元 Sn 法 の DOT-III コードを適用したのが発表された⁵⁰。「む つ」の計算と FTR の計算の比較を Table 5 に示 す。

こういう計算の精度は単純な多重層に関しては非常 に良い。しかしボイドを含み漏洩を考えなければなら ない大きい複雑な体系の計算精度に関して,はっきり とした結論を述べることは計算例も少ないためにむず かしい。46~48年度に行った検証実験は体系の大きさ が約 50 cm×200 cm¢ で計算と実験との差異は最大で factor 2 であった。一方,FTR に関しては計算精度 は factor 5 であると述べられているが,当研究所の 実験と計算の比較や体系の大きさの違い等から考慮す ると妥当な値であると思われる。「むつ」に関しても 同程度の計算精度であると考えられる。ただ「むつ」 の場合は,中性子の下限エネルギが 110 KeV で,そ れ以下の中性子の寄与を無視しており,この効果は最 大で factor 2 程度と考えられる。

30

(276)

Table 5 Analysis of MUTSU and FTR

	MUTSU	FTR
Code	PALLAS-2DCY	DOT-III
Dimension of shield	$648 imes 449 \mathrm{cm} \phi$	$890 imes 1110 \mathrm{cm}\phi$
Number of calculations	4	4
Spatial mesh points	2800	2115~13328
Angular mesh points	28	166
Energy group	25	21
Energy range	13.4 MeV~110 KeV	14.9 MeV~0.41 eV

6. 測定値との比較

「むつ」での中性子測定は熱螢光線量計および BF₃ 計数管で行い,線量率は原子炉出力 0.24% で BF₈ 計 数管を鉄パイプ, 30 mm 厚ポリエチレン, 1 mm 厚カ ドミウム板, 20 mm 厚ポリエチレンで覆って測定して いる。測定位置は制御棒駆動装置用合 (Fig. 2 σi 線) の上 90 cm で水平方向の分布が得られている。これを 原子炉出力 100% (36 MW)の線量率に換算した分布 を Fig. 26 に示す。

一方,「むつ」の解析計算は Fig. 2 の *i* 線で終って いるため,測定値と計算値を比較するため *i* 線での中 性子の分布を境界条件としてさらに上方の中性子分布 を計算した。媒質はボイドとした。*i* 線の上 90 cm の 分布を Fig. 26 に示す。測定値,計算値ともピークが 出ているが,その位置はずれている。これは実際の 「むつ」の原子炉容器上部は半球型であるのに,計算 では平板で近似しているためとみられる。中性子の角 度分布は第4節でも述べたように周囲の遮蔽配置によ り非常に影響されるので,その近似の影響も大きいこ とが推察される。

計算値は第5節で述べたように小さめに出ることが 予期される。一方,測定値には計算に含まれない原子 炉格納容器の壁等からの散乱中性子による影響等も含 まれる。以上のことと計算精度,実験精度から考慮し て計算値と実験値に有意の差はないものとみなせる。

「むつ」の放射線漏洩の原因調査等技術的調査を行 うため運輸省と科学技術庁は合同で「むつ」放射線遮 蔽技術検討委員会を設置し,さらに「むつ」遮蔽に関 する技術的専門事項を調査検討するため遮蔽小委員会 を設けた。この解析計算は日本原子力船開発事業団か らの受託により行ったもので結果は遮蔽小委員会に報 告された。解析にあたって種々の御助言をいただいた 遮蔽小委員会座長安藤良夫東京大学教授をはじめ委員 各位に厚く感謝の意を表します。

参考文献

- K. Takeuchi; Numerical Solution to Space-Angle Energy Dependent Neutron Intergal Transport Equation, J. Nucl. Sci. Technol., Vol. 8, p. 141 (1971).
- K. Takeuchi; PALLAS-2DCY, A Two-Dimensional Transport Code, Papers of Ship Res. Inst. No. 47 (1973).
- 船舶技術研究所,昭和48年度研究成果報告書,11 頁(昭和49年).
- 4) T. Fuse, et al.; Comparison of One and Two Dimensional Didcrete Ordinate Calculations with Experimental Results, Fourth Int. Conf. on Reactor Shielding, E-7, Paris (1972).
- F.R. Mynatt, et al.; LMFBR Radiation Transport Methods Development, Fourth Int. Conf. on Reactor Shielding, C-1-10, Paris (1972).

(278)



Fig. 1 MUTSU shielding configuration





Fig. 3 Neutron dose rate (a line)







(281)



Fig. 13 Neutron dose rate (k line)





Fig. 15 Neutron dose contours (m rem/hr at 36 MW)

(283)





.

ъ. 1 1

(284)



Fig. 17 Neutron dose contours: $E \ge 2.2 \text{ MeV} \text{ (m rem/hr} \text{ at } 36 \text{ MW})$

G



Fig. 19 Angular distributions of neutron



Fig. 20 Angular distributions of neutron







(289)