円環ダクト漏洩放射線の測定と計算

三浦俊正*・竹内 清*・布施卓嘉*

Measurement and Calculation of Radiation Streaming through Annular Ducts

By

Toshimasa MIURA, Kiyoshi TAKEUCHI and Takayoshi FUSE

Abstract

Radiation streaming through a straight annular duct in an unsymmetrical configuration and an annular duct with one bend were measured by activation detector and thermoluminescence detector. Experimental results were obtained in terms of reaction rate and dose rate. Experimental errors were less than 29% for reaction rate and less than 19% for dose rate. Thermal and epithermal neutron fluxes were also obtained from the measured reaction rates under the assumption of 1/E spectrum in the intermediate energy region. On the former configuration, fast neutron flux distribution in duct was mainly determined by the component penetrating through water shield from the core. On the other hand, thermal and epithermal neutron flux distributions were mainly determined by streaming component. On the latter configuration, the bent part had appreciable shielding effect for fast neutron and gamma-ray, though this effect was small for lower energy neutron.

Calculation was made for the former unsymmetrical configuration with the aid of PALLAS-2D two dimensional transport code in which two steps of calculation were taken, that is, first, the calculation for angular flux distribution in water, secondly, the calculation for the duct with symmetrical boundary condition obtained from the first step's calculation. Although there was a discrepancy on attenuation rate between calculation and measurement, agreement was quite fair for the fast neutron flux distribution along the duct axis. In the case of lower energy neutron flux distribution along the duct axis, calculation overestimated within a factor of 3, though fairly good agreement was obtained with respect to the attenuation rate. It was considered that these discrepancies were mainly arising from the insufficient boundary condition taken in the second step's calculation.

1. まえがき

原子炉遮蔽体には原子炉運転上あるいはその他の目 的で種々の貫通孔(ダクト)が設けられており,当然 のことながらこれらのダクトが存在する部分で遮蔽能 力は悪くなり,ダクトを通って漏洩する放射線量はし ばしば他の部分の遮蔽部を透過してくる放射線量より 大きくなることがある。したがってダクト部における 漏洩放射線を精度良く評価し,ダクトの形状やそれら

* 東海支所 原稿受付: 昭和54年6月28日 の部分に対する遮蔽を効果的に設計することが遮蔽設 計上重要な問題となる。このいわゆるダクトストリー ミングと呼ばれている問題に対する研究は今日まで世 界各国において多くなされてきたが今だに満足のいく 解決はなされていない。この問題の難かしさは,第1 にダクトの形状,配置は様々で,それらを系統的に扱 いにくい点にある。従って実際問題としては個々の問 題に対してそれぞれ工夫をこらして漏洩線量の評価が 行われており,このため1つの問題が解決されても, そこで使用された評価手法が必ずしもそのまま他の問 題に適用できるか定かではない。第2に現在比較的よ

く使われている計算コードでは複雑なダクト形状ある いは線源を含めてダクトの配置を幾何学的に正確に表 示することができない点があげられる。このため実際 にはダクト問題を計算するには体系を分割し接続計算 を行う等、体系のモデル化が必要であり、モデル化に よる,また接続計算の際のデータの受け渡しにおける 計算誤差が入り込む。この誤差評価も現在のところほ とんど行われていない。第3にダクト問題では放射線 の漏洩はダクトにそって起るため放射線束の角度成分 に強い異方性が生じたり、空間分布が急激に変化する ため一般にこれらの量を不連続点で表示する現在の計 第コードでは数値解法上,例えば内挿計算において問 題が生じる。第4にダクト内の放射線分布はダクト入 口部での放射線束の角度分布や空間分布に強く依存す るが、線源がダクト入口にある場合(これはかなり非 現実的な場合である)を除くと、線源からダクト入口 までの計算を行い、角度分布および空間分布を求める 必要がある。これには通常 2 次元ないし 3 次元計算 コ ードが用いられるが、これらのコードに関しては特に 角度成分の評価がほとんど行われていないといってよ い。またこれは第2の理由と共通することであるが空 間分布は一般にダクト入口でダクト軸に対して非対称 であるので、現在の多くの計算コードでは軸対称問題 しか取り扱えないためこれを適当に軸対称分布に近似 する必要がある。しかしながらこの方法に関する一般 的な手法は現在のところ報告された例はない。第5に これはダクト問題にのみ起ることではないが、ダクト 部の放射線空間分布は放射線の種類、すなわち放射線 が中性子であるかガンマ線であるかにより、また中性 子の場合は特にそのエネルギーにより異ることがあげ られる。このため近似計算を行う場合、そこで導入さ れる仮定は空隙中を流れる放射線を主として対象とし ているといっても放射線の種類、エネルギーによって 一定のものを取ることはできない。これらに加え、そ れぞれの計算コード個有の問題もある。我国において は現在輸送コードが最もよく使われるコードである が、この場合上記1から4までの理由が主として問題 となる。我国ではあまり使われていないが、アルベド を使った計算法,例えばアルベドモンテカルロ法はダ クト形状の表示に関して輸送コードより有利であり, ダクト問題に関しては有効な手法であるが,現在のと ころアルベドの取り扱いに問題がある。まずアルベド データそのものの整備が十分になされていない。さら にアルベドデータは一般に無限平板に対して得られた ものであり、これを小さな径をもつダクト問題に使用 することの正当性が明らかでない。またアルベドデー タは単一物質に対して求められているのが普通であ り、ダクトの壁物質が単一物質として扱えない場合ア ルベドをどの様に取り扱うかは問題の1つであろう。 この様にダクトストリーミングには遮蔽計算で問題と なるほとんど全ての問題が集中しており、今後もこの 問題を解決するため多くの研究が必要である。

歴史的にはダクト問題は 1950 年代の中頃から始ま りこれまで多くの実験的,理論的研究が行われてきた。 実験的研究はごく初期のものを除けばその目的は測定 結果を用いて経験式の導出あるいは簡易計算式の評価 を行うこととアルベドモンテカルロコードや輸送コー ド等の計算コードの評価を行うことに大別できるであ ろう。簡易計算式の導出は主に line-of-sight 法的な考 えに立って行われたものが多く、それらの式はいろい ろな遮蔽設計資料集等に見ることができる。これらの 式はその簡易さの故に特に精度を要求されない場合 や,漏洩放射線を大略推定するのには都合のよいもの である。しかしながら,一般にこれらの式はすでに述 べた様に入射する放射線の種類、エネルギースペクト ル,角度分布,空間分布あるいはダクト形状や壁物質 に関してその適用範囲が明確ではない。例えば直円筒 ダクトの場合,入口での放射線束を **Ø** とすると入口 から Z の距離の放射線束 $\Phi(z)$ は line-of-sight 法に より次式で表わされる。

$\Phi(z)/\Phi_0 = 1 - \{1 + (R/z)^2\}^{-n/2}$

ここで R は円筒の半径である。n は入口での放射線 の角度分布により決定される量で通常 n=1 等が用い られる。しかしすでに報告した"様に原子炉を線源と し直円筒ダクトの軸が炉心中心を通る様な配置でダク トが水中に存在する場合,ダクト内の速中性子束空間 分布を表現するには n=7~14 を用いる必要があり n =1 では極めて過少評価となる。この様に簡易計算式 は対象によって式の選択あるいはその式に用いられて いるパラメーターの取り方に関して経験が必要であ り、安易に用いるのは危険である。一方計算コードと しては古くは ray-analysis 的な考えに基づくコードが 主であったが最近ではアルベドモンテカルロコードあ るいは輸送コードが主に使われている。ray-analysis 法はその計算法から見てもどちらかというと簡易計算 法の範ちゅうに入るもので精度的には多くは望めない ので,今後はだんだんとその使用頻度も減るであろう。 アルベドモンテカルロ法は屈曲ダクト等複雑な体系に

(330)

適用でき,精度的にもかなり良い結果が米国等におい て報告されているが、残念ながら我国においてはその 使用経験が少く, 今後早急にアルベドデータの整備を 含めてこの種のコードの整備,開発が行われることが 望まれる。最近我国においては輸送コードを用いてダ クト問題を解析しようとする傾向が強い。この傾向は 最近の電子計算機の大型化, 高速化に伴いますます強 くなると思われるが, すでに述べた様に輸送コードを ダクト問題に適用するには種々の問題があるため、そ の精度の評価およびコードの改良、開発を勢力的に進 める必要がある。

一方これまで実験が行われたダクト形状を見ると切 ロが円筒または矩形のものが多く,円環ダクトに関す る実験データは意外に少ない。実験的には同じ外口径 を持つダクトの場合,切口が円環状のものの方が円状 のものに比べて放射線の減衰が早く実験がやりにくい 点もあるが、実施設においては円環状のダクトは多く 存在するのでこの種の実験データの必要性は大きいと 思われる。

本研究の目的は複雑形状ダクトに付随する基本的な 性質である非軸対称性あるいは屈曲部を有する円環ダ クトからの漏洩放射線を測定し, 遮蔽計算コードの評 価を行ううえで必要な実験データを報告すると共に, 非軸対称円環ダクトに対して2次元輸送コード PALLAS を用いて計算を行い、その計算精度の評価 を行うことである。

2. 実験方法

2.1 実験設備

実験は日本原子力研究所 JRR-4 炉 No.1 プールに おいて行った。円環ダクト供試体は原子炉が格納され ているアルミニウム製のタンクに隣接して設置した。 JRR-4 炉は濃縮ウラン軽水減速冷却スイミングプー ル型の原子炉で最大熱出力は 3.5 MW である。Fig. 1 に本実験時における炉心配置を示す。炉心燃料部は MTR 型燃料要素(通常20本)から構成されている。 各燃料要素は15枚の燃料板、2枚の側板等から成る。 燃料板は厚さ 0.5 mm の U-Al 合金を厚さ 0.38 mm のアルミニウムで被覆したものである。燃料要素の外 形寸法は 8.0×8.0×102.5 cm でそのうち燃料のしめ る長手方向の有効長は 60 cm で要素当りの 235U の平 均量は約 166 g であり濃縮度は約 90% である。燃料 部を取り囲む反射体要素は黒鉛ブロックにアルミニウ ムの被覆を施したものである。反射体要素の1体には



VERTICAL SECTION



中性子源が埋め込まれており又反射体領域には4本の 照射用の筒が挿入されている。制御装置としては1枚 の微調整板,4枚の粗調整板および2枚の後備スクラ ム板が備えてある。これらの制御板はいずれも 1.71 w/o のボロン入ステンレス鋼で作られている。原子炉

(331)

	Core	Reflector	Aluminum Wall	Water
Н	4.577×10^{-2}	1.638×10~3		6.674×10^{-2}
С		6.405×10^{-2}		
0	2.291×10^{-2}	8.190×10^{-4}	_	3.337×10^{-2}
Al	1.785×10^{-2}	8.537×10^{-3}	5.997×10^{-2}	
Si			—	
Fe	4.569×10^{-4}		2.832×10^{-4}	
B-10	6.500×10^{-6}		—	
U-235	1.015×10^{-4}			—
U-238	1.13×10^{-5}		-	
Mn		_	_	

Table 1 Compositions and atomic densities of materials (atoms/cm·barns)

の運転は前2者の制御板によって行われる。制御板の 寸法は微調整板が $0.5 \times 4.0 \times 100$ cm, 粗調整板が $0.5 \times 25.5 \times 80$ cm である。粗調整板の全等価反応度は約 19% dk/k, 微調整板のそれは約0.5% dk/k である。 これらの燃料要素,反射体要素,制御板は厚さ1.5 cm のアルミニウム製タンクの中に設置され,同タンクは 深さ約10 cm の軽水を満したプール中に燃料の中心 がプール底より 1.4m のところにくる様に設置して ある。燃料および反射体領域等を構成する物質の単位 体積当りの原子数を Table 1 に示す。JRR-4 の実験 設備に関して参考文献 2) に詳述してある。

2.2 実験配置および測定点

実験体系としては次の2種類のものを選んだ。1つ は2重管状直ダクトをその軸が炉心中心を通らない様



Fig. 2 Configuration and measured positions of experiment 1

(332)

に設置したもので,他の1つは2重管状1回屈曲ダク トを第1脚部の軸が炉心中心を通る様に設置したもの である。前者に対する実験を実験1(または Experiment 1)としこの場合のダクトの配置を配置1とす る。また実験1で取り扱うダクトを非軸対称円環ダク トと呼ぶ。一方後者に対する実験を実験2(または Experiment 2)としこの場合のダクトの配置を配置2 とし、またダクトを1回屈曲円環ダクトと呼ぶ。以下 に実験1,2に対し、その配置、ダクトの形状、寸法 等および測定点についてそれぞれ記述する。なお実験 1,2は行われた時期が異なり、炉心の燃料要素およ び反射体要素の本数が実験1,2では異なっている。

(a) 実験 1 (Experiment 1)

本実験での炉心部の燃料要素等の配置は Fig. 1 に 示すとおりで燃料要素は 20 本である。ダクトの配置 を Fig. 2 に示す。 2 重管状ダクトは同図に示す様に その軸が 炉心中心から 60 cm 上方にくる様 また 外管 の前部が 炉心タンクから約 20 cm の位置に くる様に 設置した。外管の外直径は 40.9 cm, 内直径は 40 cm で管壁の厚さは 0.45 cm である。内管の外直径は 20 cm, 内直径は 19.1 cm で管壁の厚さは外管と同じく 0.45 cm である。管の前後にある蓋部の厚さは外管の 場合炉心側が 1.4 cm, 反炉心側が 1.2 cm であり, 内 管の場合は炉心側,反炉心側共 1 cm である。外管, 内管の材質は蓋部の材質は蓋部を含めて鋼(SS-41)で あり, 外管の周囲の物質は水, 内管内の物質は空気ま たは水である。内管内の物質が空気の場合を配置 1-1 (Configuration 1-1), 水の場合を配置 1-2 (Configuration 1-2) とする。測定点を表示するため XYZ 座標 を次の様にとる。Fig. 2 に示す様に外管の炉心側蓋部 の内側面の中心に座標原点をとり、管軸に一致させて X 軸を,上下方向に Z 軸をまた Fig. 2 の紙面に対 し垂直方向に Y 軸をそれぞれ右手系にとる。したが って Y 軸の正方向は紙面に対し下方向となる。 同じ く Fig. 2 に示す様に測定点は A(*i*, *J*), B(*i*, *J*) およ び C(*i*, *J*) で表示する。添字 (*i*, *J*) のうち*i* は X 軸 方向の位置に対応し, J は Y 軸又は Z 軸方向の位置 に対応する。A(*i*, *J*), C(*i*, *J*) は管軸を通る垂直面す なわち X, Z 軸を含む面内にまた B(i, J) は管軸を通 る水平面すなわち X, Y 軸を含む面内にとられてい る。配置 1-1 では測定点は外管と内管で囲まれた空隙 部内でのみとられる。一方配置 1-2 では同空隙部の他 に外管外側の水中にもとられている。測定点の間隔は 軸方向 (X 軸方向) に 20 又は 40 cm で半径方向 (Y

または Z 軸方向) に約 10 cm である。

(b) 実験 2 (Experiment 2)

本実験での炉心部の燃料要素は実験 1 での 20 本に 対し 18 本と 2 本少くなっている。すなわち Fig. 3 に 示す様にダクト設置位置と反対側の端の燃料要素のう



Fig. 3 Configuration of JRR-4 core for the experiment 2

ち1本が反射体にさらにもう1本が照射筒におき替え られている。したがって炉心の実効中心は実験1の場 合に比べて 2 cm ていどダクト側にあることが予想さ れる。 ダクトの配置を Fig. 4 に示す。1回屈曲ダク トは同図に示す様に第1脚部の中心軸が炉心中心を通 る様また外管の前部が炉心タンクから 22.5 cm の位 置にくる様に設置した。第1脚部の長さは約 180 cm, 第2脚部の長さは約140 cm である。外管の外直径は 41.2 cm, 内直径は 40 cm で管壁の厚さは 0.6 cm で ある。また内管の外直径は 21.6 cm, 内直径は 20.3 cm で管壁の厚さは 0.65 cm である。第1 脚部, 第2 脚部共外管の蓋の厚さは 1.5 cm で内管の蓋の厚さは 1.0 cm である。 ダクトの材質は 内管の蓋部が アルミ ニウムであるあるのを除くと全て鋼 (SS-41) である。 外管の外側の物質は水、内管内の物質は空気または水 である。内管内の物質が水の場合を配置 2-1 (Configuration 2-1), 水の場合を配置 2-2 (Configuration 2-2) とする。 測定点の位置を記述するための 座標軸 はその原点を第1 脚部の外管蓋部の内側の中心にとり X 軸を第1脚部の軸と一致させ、Z 軸を上下方向に、 Y 軸をそれらに垂直にとる。測定点は内管内の軸上に line A, 内管と外管の間の空隙部に 90°間隔で line B, C, D および E をそれぞれとり各 line 上に一部 を除き約 20 cm 間隔にとった。なお line E は line C



Fig. 4 Configuration and measured positions of experiment 2

と対称の位置にあるので同 line 上の測定点は3点の みである。

2.3 測 定 器

中性子測定用に放射化箔, ガンマ線測定用に熱螢光 線量計(以下 TLD と呼ぶ)を用いた。ただしガンマ 線の測定は実験2でのみ行った。実験1で用いた放射 化反応は速中性子に対して 58 Ni (n, p) 56 Co および 64 Zn (n, p) 64 Cu 反応,また熱および熱外中性子に対し ては 197 Au (n, γ) 199 Au 反応である。実験2で用いた 放射化反応は速中性子に対して 115 In (n, n') 115m In, 58 Ni (n, p) 56 Co および 27 Al (n, α) 24 Na 反応,また熱 および熱外中性子に対して 107 Au (n, γ) 198 Au 反応で ある。Table 2 に使用した放射化箔の諸特性を示す。 これらの放射化箔は熱中性子測定用の金箔を除いてい ずれも厚さ 1 mm のカドミウム被覆を施して使用し た。照射した箔から反応率を求めるのは箔から放出さ れるガンマ線を $3''^{\phi} \times 3''$ の NaI(Tl) シンチレーショ ンカウンターで測定し箔の放射能を決定することによ り行った。一方 TLD は Harshaw Chemical Co. 社 製の TLD-600 (*LiF) および TLD-700 (*LiF) を対で 用いた。TLD-600 は TLD-700 によるガンマ線測定 の際に共存する中性子による影響を評価するために用 いた。TLD-600, 700 共 1×1×6 mm のロッド状の もので各測定点には 2 対づつ設置した。TLD による 測定において熱螢光量の測定は松下電器(株)製 UD 502 A 熱螢光線量計を用いた。なお放射化箔, TLD

Reaction	Dimension (mm)	Observed γ-ray (MeV)	γ -disintegration	Half line
$^{27}\mathrm{Al}\left(n,\alpha\right){}^{24}\mathrm{Na}$	$40\phi \times 6.5$	2.754	1.00	15.0 hr
64 Zn (n, p) 64 Cu	$30\phi \times 6.5$	0.511	0.38	12.8 hr
${}^{58}{ m Ni}(n,p){}^{58}{ m Co}$	$30\phi \times 6.5$	0.799	1.00	71.3 day
115 In (n, n') 115m In	$13\phi \times 6.5$ $40\phi \times 6.5$	0.335	0.475	4.5 hr
¹⁹⁷ Au (n, γ) ¹⁹⁸ Au	$17\phi \times 0.025$	0.411	1.00	2.70 day

Table 2 Activation detector characteristics

(334)

共ダクト内外の測定点への設置には放射線場のみだれ が無視できるていどに薄いアルミニウム製の測定器支 持器(例えば実験2では厚さ 0.3 mm のアルミニウ ム製)を用いた。

2.4 測定器の校正

放射化箔からのガンマ線の計測は NaI(Tl) シンチ レーションカウンターからのパルスのうち光電ピーク に入るものの数を数えることにより行った。計測時間 t_o に対してこの数を C とすると C は反応率 $\int \sigma \phi \, dE$ と次の関係がある。

$$C - C_B = \varepsilon \eta N \frac{1 - e^{-\lambda t_r}}{\lambda} e^{-\lambda t_w} (1 - e^{-\lambda t_c}) \int \sigma(E) \phi(E) dE$$
(1)

ここで

であ

C_B	:	バックグランドカウント数
ε	:	NaI(Tl) の効率
η	:	1 崩壊当り放出されるガンマ線の数
N	:	箔に含まれる原子数
t_r	:	照射時間
t_w	:	待時間
$\sigma(E)$:	放射化断面積
$\phi(E)$:	中性子エネルギースペクトル
ある。	ま	たんは半減期 ち」2 より次式で表わされる。

$\lambda = \ln 2/t_{1/2}$

上式を用いて反応率を決定するには NaI(Tl) シンチ レーターのガンマ線に対する効率 € を決定する必要が ある。この決定は次の様に行った。まず2つの同じ寸 法,同じ物質の放射化箔を JRR-4 炉心タンクから 16.6 cm 離れた点で原子炉出力 P1 および P2 でそれ ぞれ照射する。ここで P1 および P2 は次に示す2つ の計測位置での計数値がほぼ等しくなる様に決定し た。 出力 P₁ で照射した箔は NaI より 158 cm はな した点において計測を行う。この場合計数値を C₁, またこの計測位置に対する Nal の効率を Ei とする。 また出力 P2 で照射した箔は通常の計測位置すなわち Nal の面に接して置き計測を行う。この場合の計数値 および効率を C_2 , ε_2 とすると C_1 , ε_1 と C_2 , ε_2 の間 には照射時間,待時間等の補正を行えば次の関係があ る。

$$\frac{C_1}{C_2} = \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2} \frac{P_1}{P_2} \tag{2}$$

上式よりここで求めようとしている 62 は 61 がわか れば計算することができる。ところで NaI より 158 cm 離れた位置に置かれた箔より放出され NaI に入射 するガンマ線は NaI の軸に対してほぼ平行入射であ ると見なせる。したがって ει は平行入射ガンマ線に 対してモンテカルロ計算で求められた効率。)を用いて 決定することができる。この際箔の中およびシンチレ ーターの被覆中で散乱又は吸収されるガンマ線の補正 を行った。この様な半実験的な方法によりシンチレー ターの効率は ±5% 以内の精度で決定することができ た。

TLD の校正は既知のガンマ線場すなわち既知の放 射能を持つ ⁶⁰Co 点線源から一定の距離をおいた位置 で TLD 素子を照射し同素子の熱螢光量を測定するこ とにより行った。一方本実験体系中の測定点には中性 子とガンマ線が混在しておりガンマ線測定用素子 TLD-700 の測定量のうちには中性子による寄与分 fn も含まれている。この量は TLD-600 と 700 を同じ 位置で照射しおのおのの発光量を測定すれば田中等の 方法いを用いて求めることができる。ただし この場合 中性子スペクトルの形が必要であるのでその形を 1/E と近似する。この近似は熱中性子領域を除けば fn の 概略値を求める場合容認されよう。この様な仮定のも とに $f_n = 3.81 \times 10^{-4} K_4$ となる⁴⁾。ここで K_4 は TLD-600 と 700 の発光量の差を TLD-700 の発光量で割 ったもので本実験で全ての測定点で Kaは 1 以下で あった。したがって f_n はたかだか 3.81×10^{-4} とな る。もちろん実際の中性子スペクトルは熱中性子領域 で 1/E より大きい値を持つがこれを考慮に入れても fn が 1% を越えることはない。したがってここでは TLD-700 に含まれる中性子の寄与は無視した。

3. 熱,熱外中性子束の導出

熱中性子束は裸およびカドミウム被覆を施した金箔 を照射することにより測定した反応率を用いて以下の 様に Westcott の方法⁵)に基づいて求めた。 裸の金箔 による反応率 AB は次の様に表わせる。

$$A_{B} = \sigma_{2200} \cdot \Phi_{2200} \left\{ g G_{0} F_{D} + r \left(\frac{T}{T_{0}} \right)^{1/2} S_{0} \right\} \quad (3)$$

ここで

- σ2200, Φ2200: 2200 m/sec 熱中性子に対する断面積お よび中性子束
- g : 断面積の 1/v 法則からのずれを補正する因子
- Go: 熱中性子に対する箔の自己遮蔽因子
- F_D: 箔の周囲での熱中性子束のゆがみを補正する 因子

 $\mathbf{24}$

r : epithermal index

T: マックスウェル分布している中性子の絶対温
 度

 $T_0 = 273^{\circ} \text{K}$

である。さらに So は次式で表わされる。

 $S_0 = (2/\sqrt{\pi})(I_r/\sigma_{2200})$ (4) ここで I_r は共鳴吸収断面積である。また $r(T/T_0)$ は

カドミ比 R_{ca} を用いて次の様に決定される。 $r(T/T_0)^{1/2} = \frac{gG_0F_D}{G_rS_0(R_{cd}-1)+gG_{1/0}R_{ca}/K}$ (5)

ここで G_r , $G_{1/v}$ はそれぞれ箔の自己遮蔽因子で断面 積の共鳴領域および 1/v 領域に対応するものである。 また K はカドミウム被覆の厚さおよび入射中性子の 方向性できまる定数³⁾である。この様にして求めた φ_{2200} から熱中性子束 ϕ_0 は

$$\Phi_0 = (2/\sqrt{\pi})\Phi_{2200}(1-f) \tag{6}$$

で求められる。ここでfは ϕ_{2200} に含まれる熱外中 性子の寄与分で $r=f\sqrt{\pi\mu}/4$ の関係にある。 μ は熱 中性子の切断エネルギーを μKT で表す値で $\mu=5$ と とるとf=1.01rとなる。

次に熱外中性子束は熱外領域の中性子スペクトルを 1/E と仮定して次の様に求めた。カドミ被覆をした箔 によって求めた反応率を Aoa とすると

$$A_{Cd} = G_{1/v} \int_{E_{Cd}}^{\infty} \sigma_{1/v}(E) \frac{\theta}{E} dE$$
$$+ G_r \int_{E_{Cd}}^{\infty} \sigma_r(E) \frac{\theta}{E} dE$$
$$= \theta(G_{1/v} \cdot I_{1/v} + G_r \cdot I_r) \qquad (7)$$

$$\sigma_{1/v}(E): 断面積のうちの 1/v 部分\sigma_r(E): 断面積のうちの共鳴部分
$$I_{1/v} = \int_{E_{Cd}}^{\infty} \frac{\sigma_{1/v}(E)}{E} dE$$
$$I_r = \int_{E_{Cd}}^{\infty} \frac{\sigma_r(E)}{E} dE$$

 $\theta: 定数$$$

である。(7) 式より θ を求めれば熱外領域の中性子 束を θ/E と決定できる。ここでとった 1/E スペクト ルの仮定は本実験での円環ダクトはいずれも炉心から かなり離れた水中に設置されているので容認されうる ものである。実際 1/E スペクトルは 10^{3} eV 以上の領 域まで成り立っていると考えられる⁶。 金箔による測 定によって求めた θ は等方入射を例にとれば $G_{rIr/}$ $G_{1/v}I_{1/v}=12.4$ となりほぼ金の共鳴エネルギーである 4.9 eV の中性子束を表わすものであるが上記の理由

Table 3	Values of cross sections
	and self-shielding factors
	of Au foils used for the
	determination of thermal
	and epithermal neutron
	flux

g (20°)	1.005
σ_{2200}	98.8 barns
I_r	1505 barns
$I_{1/v}$	38 barns
G_0F_D	0.980
G_r (isotropic)	0.310
G_r (beam)	0.451
$G_{1/v}$ (isotropic)	0.980
$G_{1/v}$ (beam)	1.00

によりこの値は 10³ eV 程度まで用いることができる。 この点に関しては計算値との比較のところで再びふれ るがそこでも矛盾のない結果が得られている。以上熱 および熱外中性子束の導出法について述べたが式(3) ~(7) にでてくる定数を Table 3 にまとめておく。 なお中性子の入射方向に依存する定数は等方入射およ びビーム状入射について示す。また Table 3 の値お よび式(3)~(7) より本実験で用いた厚さの金箔で 得た反応率から熱および熱外中性子束を求める式を二 つの入射方向に対して次に示す。ただし反応率の単位 は sec⁻¹·W⁻¹ であり中性子束の単位は cm⁻²·sec⁻¹·

(a) 等方入射の場合

$$\Phi_0 = \frac{A_B \times 10^{24}}{86.26} \left(1 - \frac{1.092}{R_{Ca}} \right) \tag{8}$$

$$\theta = A_{Cd} \times 10^{24} / 503.8 \tag{9}$$

$$\Phi_0 = \frac{A_B \times 10^{24}}{88.03} \left(1 - \frac{1.058}{R_{Cd}} \right) \tag{10}$$

$$\theta = A_{Ca} \times 10^{24} / 716.8 \tag{11}$$

4. 実験結果

4.1 実験1

Table 4, 5 に配置 1-1 および 1-2 で測定した反応 率を原子炉出力1ワット(W)当りの単位す なわち sec⁻¹·W⁻¹単位で示す。また Table 6 にはこれらの 反応率から(8)~(11)式を用いて求めた熱および熱 外中性子束を示す。Table 4, 5 において NI8P, ZN4P 等の記号は反応の種類を表わす。この表示法は実験 1, 2 で共通でこれらの記号の最初の2つの文字は照

(336)

	Position (cm)			NUCD		AU7G	AU7G
Name	X	Y	Ζ	NI8P	ZN4P	epiCd	bare
A(1,1)	1	0	15	6.78-24	2.90-24	1.59-21	4.84-21
(2, 1)	20			9.46-24	4.15-24	1.59-21	5.29-21
(3, 1)	40			9.16-24	4.00-24	9.75-22	3.21-21
(4, 1)	60			5.27-24	2.42-24	5.31-22	1.73-21
(5, 1)	80			2.89-24	1.29-24	2.82-22	9.64-22
(6, 1)	100			1.50-24	5.27-25	1.55-22	5.25-22
(7, 1)	120			7.66-25	2.68-25	9.63-23	3.17-22
(8, 1)	140			4.23-25	1.52-25	7.36-23	2.22-22
B(1,1)	1	-15	0	1.77-23	5.62-24	2.42-21	9.07-21
(2, 1)	20			1.92-23	7.28-24	1.81-21	6.97-21
(3, 1)	40			9.81-24	4.39-24	9.89-22	3.57-21
(4, 1)	60			4.23-24	1.84-24	5.14-22	1.81-21
(5, 1)	80			2.04-24	7.72-25	2.81-22	1.02-21
(6, 1)	100			1.07-24	3.85-25	1.71-22	5.85-22
(7, 1)	120			5.72-25	2.02-25	1.00-22	3.52-22
(8, 1)	140			3.70-25	1.29-25	7.73-23	2.50-22
C(1,1)	1	0	-15	6.38-23	2.93-23	8.22-21	3.35-20
(2, 1)	20			2.30-23	9.97-24	2.58-21	1.00-20
(3, 1)	40			5.49-24	2.49-24	1.04-21	3.85-21
(4, 1)	60			2.17-24	7.37-25	5.04-22	1.81-21
(5, 1)	80			1.06-24	3.83-25	2.89-22	1.03-21
(6, 1)	100			6.97-25	2.45-25	1.67-22	5.96-22
(7, 1)	120			4.10-25	1.39-25	1.02-22	3.42-22
(8,1)	140			2.84-25	1.02-25	8.02-23	2.62-22

Table 4 Measured reaction rates (sec⁻¹ \cdot W⁻¹) in configuration 1-1

Table 5 Measured reaction rates (sec⁻¹ \cdot W⁻¹) in configuration 1-2

	Position	(cm)		NIOD	7N4D	AU7G	AU7G
Name	X	Y	Z	INI8P	ZIN4P	epiCd	bare
A(1,1)	1	0	15	5.26-24	2.33-24	9.20-22	3.63-21
(2, 1)	20			2.54-24	1.11-24	7.10-22	3.34-21
(3, 1)	40			1.20-24	5.18-25	3.98-22	1.87-21
(4, 1)	60			6.13-25	2.76-25	1.89-22	9.20-22
(5, 1)	80			3.54-25	1.59-25	9.34-23	4.66-22
(6, 1)	100			2.21-25	1.07-25	4.87-23	2.34-22
(7, 1)	120			1.33-25	6.41-26	2.66-23	1.35-22
(8, 1)	140			9.89-26	4.56-26	1.93-23	9.03-23
(1, 2)	1		21	3.31-24	1.36-24		4.40-21
(1, 3)			30	1.50-24	6.17-25		2.90-21
(1, 4)			40	5.76-25	2.31-25		8.72-22
(3, 2)	40		21	1.26-24	5.25-25		1.88-21
(3,3)			30	3.50-25	1.44-25		8.57-22

1

Table 5 (continued)

Position (cm)		NUOD	7110	AU7G	AU7G		
Name	X	Y	Z	- NI8P	ZN4P	epiCd	bare
A(3,4)			40	1.09-25	4.46-26		1.86-22
(5,2)	80		21	2.81-25	1.26-25		4.08-22
(5, 3)			30	6.62-26	3.05-26		1.45-22
(5,4)		1	40	9.59-27	7.79-27		2.89-23
(7, 2)	120		21		3.65-26		1.13-22
(7,3)			30		4.67-27		3.37-23
(7, 4)			40		1.02-27		4.89-24
B(1,1)	1	-15	0	1.56-23	6.49-24	2.72-21	8.72-21
(2, 1)	20			1.54-23	6.27-24	1.29-21	6.37-21
(3, 1)	40			7.59-24	3.14-24	5.44-22	2.76-21
(4,1)	60			2.94-24	1.20-24	2.28-22	1.18-21
(5, 1)	80			1.30-24	5.32-25	1.07-22	5.69-22
(6,1)	100			5.76-25	2.57-25	5.72-23	3.15-22
(7, 1)	120		{	3.14-25	1.39-25	2.99-23	1.74-22
(8, 1)	140			2.19-25	9.24-26	2.34-23	1.24-22
(1, 2)	1	-21	1	1.52-23	6.40-24		1.75-20
(1, 3)		-30		1.35-23	5.63-24		2.51-20
(1,4)		-40		8.85-24	3.70-24		1.69-20
(3,2)	40	-21		3.39-24	1.46-24		2.76-21
(3,3)		-30		5.08-25	2.14-25		1.42-21
(3, 4)		-40		2.53-25	1.11-25		4.41-22
(5, 2)	80	-21		6.05-25	2.61-25		4.85-22
(5, 3)		-30		5.17-26	2.14-26		1.75-22
(5, 4)		-40		1.48-26	5.64-27		2.95-23
(7, 2)	120	-21			5.80-26		1.31-22
(7, 3)		-30		-	4.22-27		3.92-23
(7, 4)		-40			7.42-28		5.24-24
C(1,1)	1	0	-15	6.40-23	2.43-23	7.51-21	3.64-20
(2, 1)	20			2.25-23	1.01-23	2.16-21	1.22-20
(3, 1)	40			5.54-24	2.46-24	7.14-22	3.76-21
(4, 1)	60			1.78-24	7.76-25	2.54-22	1.43-21
(5, 1)	80			8.15-25	3.49-25	1.16-22	6.71-22
(6, 1)	100			4.88-25	2.15-25	6.30-23	3.59-22
(7,1)	120	1		2.81-25	1.23-25	3.25-23	1.91-22
(8, 1)	140			1.91-25	8.63-26	2.74-23	1.58-22
(1, 2)	1		-21	1.03-22	4.31-23		1.72-19
(1,3)			- 30	2.17-22	8.78-23		8.82-19
(1, 4)			-40	3.26-22	1.31-22		1.41-18
(3,2)	40		-21	1.71-24	6.56-25		3.06-21
(3,3)			- 30	1.60-24	6.46-25		2.99-21
(3, 4)			-40	1.98-24	8.28-25		3.19-21
(5, 2)	80		-21	2.01-25	8.62-26		4.77-22
(5, 3)			-30	3.12-26	1.40-26		1.30-22

(338)

Table 5 (continued)

Position (cm)			NIOD		AU7G	AU7G	
Name	X	Y	Z	NI8P ZN4I	ZN4P	epiCd	bare
C (5,4)			-40	2.54-26	9.79-27		3.45-23
(7,2)	120		-21		2.53-26		1.40-22
(7,3)			-30	_	1.61-27		3.92-23
(7,4)			-40		1.80-27		5.24-24

Table 6Thermal neutron fluxes and intermediate neutron flux densities per unit
lethargy measured in configurations 1-1 and 1-2

· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	Configura	ation 1-1	Configura	ation 1–2
Position	$(\mathrm{cm}^{-2}\cdot\mathrm{sec}^{-1}\cdot\mathrm{W}^{-1})$	θ (cm ⁻² ·sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	$(\mathrm{cm}^{-2}\cdot\mathrm{sec}^{-1}\cdot\mathrm{W}^{-1})$	θ (cm ⁻² ·sec ⁻¹ ·W ⁻¹)
A(1,1)	3.58 +01	2.21 +00	3.01 +01	1.28 +00
(2, 1)	4.09 +01	2.21 + 00	2.94 +01	9.90 -01
(3, 1)	2.47 +01	1.36 +00	1.64 +01	5.55 - 01
(4, 1)	1.32 +01	7.40 - 01	8.14 +00	2.63 -01
(5, 1)	7.56 +00	3.93 -01	4.16 +00	1.30 -01
(6, 1)	4.09 +00	2.16 - 01	2.06 +00	6.79 -02
(7, 1)	2.44 + 00	1.34 -01	1.21 +00	3.71 -02
(8, 1)	1.63 + 00	1.02 - 01	7.89 -01	2.69 - 02
B(1,1)	7.39 +01	3.37 + 00	7.29 +01	3.02 +00
(2, 1)	5.73 + 01	2.52 + 00	5.68 + 01	1.79 + 00
(3,1)	2.86 + 01	1.37 + 00	2.37 + 01	7.58 -01
(4, 1)	1.43 + 01	7.17 - 01	1.06 + 01	3.18 -01
(5, 1)	8.14 + 00	3.92 - 01	5.18 + 00	1.49 - 01
(6, 1)	4.58 + 00	2.38 -01	2.88 + 00	7.97 -02
(7, 1)	2.79 + 00	1.39 - 01	1.61 + 00	4.17 -02
(8, 1)	1.90 + 00	1.07 - 01	1.12 + 00	3.26 -02
C(1,1)	2.81 +02	1.14 + 01	3.22 +02	1.04 + 01
(2, 1)	8.25 +01	3.59 + 00	1.12 + 02	3.01 +00
(3, 1)	3.12 +01	1.45 + 00	3.41 + 01	9.96 - 01
(4, 1)	1.44 +01	7.03 -01	1.31 + 01	3.54 - 01
(5, 1)	8.22 +00	4.03 -01	6.23 + 00	1.61 - 01
(6, 1)	4.76 + 00	2.32 -01	3.31 + 00	8.78 - 02
(7, 1)	2.65 + 00	1.42 - 01	1.77 + 00	4.53 −02
(8, 1)	2.00 + 00	1.11 - 01	1.46 + 00	3.82 -02

射物質の元素記号を、次の数字は同元素の原子番号の 最後の桁の数字をそして最後の文字は反応の種類を表 わす。反応の種類を表わす記号は G, N, P, A の4 種類でそれぞれ (n, γ) , (n, n'), (n, p), (n, α) 反応に 対応している。ただし実験1ででてくる反応の種類は (n, γ) および (n, p) 反応のみでその他は実験2でで てくる。したがって例えば NI8P は 58 Ni (n, p) 58 Co 反応を意味する。また AU7G の記号の下に示した epiCd および bare の記号は カドミ被覆の有無に対応 する。さらに反応率の表中でブランクになっていると ころは測定を行わなかったところ, — となっている ところは測定器を設置して測定を試みたが中性子束の

NI	8P	ZN4P		
Reaction rate (sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	Statistical error (%)	Reaction rate (sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	Statistical error (%)	
$>3 \times 10^{-25}$	1	$>3 \times 10^{-26}$	1	
1×10^{-25}	2	1×10^{-26}	2	
3×10^{-26}	3	3×10^{-27}	3	
$< 1 \times 10^{-26}$	5	$< 1 \times 10^{-27}$	5	

Table 7Statistical errors of NI8P and ZN4Preaction rates measured in configura-
tion 1-2

不足等から測定できなかったところを意味する。反応 率に含まれる誤差は原子炉出力の絶対値の不確定さ (10%), NaI 効率の誤差(5%), ダクトの設置位置の 不確定さ ±5 mm およびダクト内での測定器の取り付 け位置の不確定さ±3mmに起因する誤差(9%)が配 置 1-1, 1-2 に共通であり,計測の際の統計誤差は配 置 1-1 の場合で最大 1%, 配置 1-2 では金箔の場合 最大で 1%, Ni, Zn の (n, p) 反応では Table 7 に 示すとおりである。以上より反応率に含まれる誤差は 配置 1-1 では 25%, 配置 1-2 では金箔の場合で 25%, Ni, Zn の (n, p) 反応で 25~29% である。Table 6 の中性子束の導出は空隙中のものはビーム入射を仮定 して(8),(9)式を用い,水中のものは等方入射を仮 定して (10), (11) 式を用いてそれぞれ行った。熱中性 子束の導出は入射中性子の方向性が等方であるかビー ムであるかすなわち(8)式を用いるか(10)式を用 いるかで結果はたかだか3%ていどしか違わない。こ れに対し熱外中性子束の場合は方向性のとり方により 結果が 42% も違ってくる。したがって方向性の選択 は極めて重要な問題となる。水中での測定値の取り扱 いに関しては等方入射の仮定はまず問題はないと思わ れるが空隙中においてのビーム入射の仮定は現在のと ころ方向性に関する実験データが無いので必ずしも正 しいと断定することはできない。この点に関しては今 後2次元輸送計算等によって方向性の検討をする必要 があり,場合によっては空隙中においても等方入射の 式(9)を用いねばならないであろう。この場合,熱 外中性子束を表わす Table 6 の θ の値は 42% 大き くなる。熱,熱外中性子束の導出に関しては実験2で も実験1と同様のことを行っているので同じく上記の 検討を行う必要がある。Figs. 5~7 に配置 1-1 およ び 1-2 の軸方向に対する Ni および Zn の (n, p) 反 応の反応率分布および熱、熱外中性子束分布を示す。

Figs. 5,6 の速中性子束に対応する2つの (n, p) 反 応の反応率分布に比べ Fig. 7 の熱,熱外中性子束分 布はダクトの入口より約 40 cm 以上の領域ではダク ト軸が炉心中心を通らないことによる(非軸対称)効 果あまり見られず line A, B, C 上の分布の傾向は各 配置ごとで類似したもので絶対値では配置 1-1 ではほ ぼ一致しており, 配置 1-2 では多少の差が各 line の 間で見られるがその差は少ない。これは熱、熱外中性 子束の場合 X>40 cm の領域では X<40 cm の領域 でダクトに入射する中性子を線源とするストリーミン グ成分が支配的であることを意味する。

また熱,熱外 中性子束の減衰傾向を配置 1-1 と 1-2 で比較すると 両配置での差は熱外中性子束の方が大きく表われてお りこのためダクト終端部では中性子束の絶対値が熱中 性子束で約2倍ていど両配置で異るのに対し熱外中性 子束の場合は約3倍ていど異る。一方 Figs. 5,6 の 速中性子束に対応する2種類の(n,p)反応の場合は 明らかに非軸対称効果が表われており配置 1-1 では炉 心より最も遠い側にある line A 上の反応 率が $X \ge$ 60 cm の領域で最も大きな値を示す。すなわちダクト 内の測定点と炉心を結ぶ線上に有る遮蔽体の厚さがダ クト内の速中性子束を決定する主な要因となっている ことが推定される。同じ理由によって配置 1-2 では line A の値が最も小さくまた line B の値の方が line C の値より大きくなっている。また内管内の水の有無 により line A の測定値の変化は大きいが line C の 場合はほとんど差がない。Figs. 8, 9 は ZN4P と AU7G, bare の反応率の半径方向の分布である。同図 は XZ 軸を含む面内にある A(i, J) および C(i, J)の測定点に加えて B(i,J) のうちから空隙部内の測定 点の結果を図示したものである。これらの図からわか る様に速中性子,熱中性子に対応する反応率は X= 40 cm においてダクトの下側で半径方向にほぼ一定値 をとり、少なくともこの付近までダクトの下側の壁を 通ってダクト内に入ってくる中性子の漏洩線量におよ ぼす寄与は無視できないことが定性的にいえる。X= 80 cm になると中性子束はほぼダクト軸に対して対称 的な分布となる。つぎに配置 1-1 と 1-2 での漏洩中 性子束の比を見るためダクト終端部における両配置で の反応率の比を Table 8 に示す。速中性子の場合, 同表から明らかな様に炉心から見て内管の影に入る line A では配置の違いによる漏洩量の比は大きい。 内管の影に入らない line B, C ではこの比は小さく, 特に実効しきいエネルギーの高い ZN4P (核分裂スペ



Fig. 5 ZN4P reaction rates measured along duct axis in configurations 1-1 and 1-2



Fig. 6 NI8P reaction rates measured along duct axis in configurations 1-1 and 1-2



Fig. 7 Thermal fluxes and intermediate neutron flux densities per unit lethargy measured in configurations 1-1 and 1-2





Fig. 9 Radial distribution of AU7G, bare reaction rates measured in configuration 1-2

Table 8	Comparison of reaction rates measured
	in configurations 1-1 and 1-2

Reaction	Ratio of reaction rates measured at $X=120$ cm in the two con- figurations							
	line A	line B	line C					
ZN4P	1/4.18	1/1.45	1/1.13					
NI8P	1/5.76	1/1.82	1/1.45					
AU7G, epiCd	1/3.62	1/3.34	1/3.14					
AU7G, bare	1/2.35	1/2.02	1/1.79					

クトルに対し約 4.4 MeV)の line C ではこの比はほ ぼ1に近い。実効しきいエネルギーが約 2.9 MeV の NI8P の場合は line C でも内管内の水の影響が多少

現れている。熱,熱外中性子束に対応するAuの2の 反応の場合は各 line において両配置の比は多少の差 は見られるものの速中性子の場合に比べるとこの差は 顕著ではない。AU7G, epiCd の方が AU7G, bare よ りこの比が大きなことは内管内が水の場合そこで新ら たに発生する熱中性子の漏洩中性子束におよぼす影響 が無視できなく AU7G, bare の比を小さくする傾向 にあるためであろう。実際 Fig. 7 に見られる様 配置 1-1 ではダクト軸方向に対する Au の 2 つの反応の 反応率の減衰傾向はほぼ一致しているのに対し、配置 1-2 では両者の間に有意な差が見られる。以上 Figs. 5~9 および Table 8 に関する議論より次のことが結 論される。すなわち速中性子に関しては、本実験体系 ではダクト終端部の漏洩線量に寄与する成分としてダ クトの入口よりダクトの中を漏洩してくるものより炉 心から遮蔽体(水)を貫通してくるものの方が多く, この傾向は中性子エネルギーが高くなるほど顕著であ る。一方熱、熱外中性子に関してはダクト入口より 40 cm ていどのところまででダクトに入射した中性子 がダクト内の中性子束分布を決定する主な要因であ り,配置1-2では内管内の水の中で新らたに発生する 熱中性子の寄与も無視できない。この様な結論からダ クトの壁を完全吸収とする line-of-sight 的な考えは AU7G, epiCd の場合に最も良く適用されると思われ る。line-of-sight 法の考えによれば漏洩中性子束は線 源面積,線源からの距離および線源の角度分布により 表わされるが,最後の項目は配置 1-1 と 1-2 で同じ と考えられるので、漏洩中性子束の線源から同じ距離 での両配置での比は線源面積比となる。いまこの面積 を測定点から直接見える入口部の面積とすると配置 1-1 ではこの面積 πR², 配置 1-2 では次式で与えら れる。すなわち

$$S = R^{2} \cos^{-1} \frac{r}{R} + (R^{2} - r^{2}) \cos^{-1} \frac{r}{a} - r \sqrt{R^{2} - r^{2}}$$

ここで, R はダクトの外管の内径, r は内管の外直 径, そして a はダクト軸から測定点までの距離であ る。したがって上記の比は約 1/2.2 となり AU7G, epiCd よりむしろ AU7G, bare の場合に近い値となる。 このくい違いは線源面積の取り方に問題があるためで あると推定される。しかしながらこの様な非軸対称配 置において線源面積を正しく評価することは極めて難 しい問題であり,したがってこの様な配置に関して lineof-sight 法の適用は熱, 熱外中性子の様にストリーミ ングの影響が強くでる場合でも避ける方が望ましい。

(343)

4.2 実験 2

Tables 9, 10 に配置 2-1 (内管内物質: 空気) と配置 2-2 (内管内物質: 水) で測定した放射化法による 反応率および TLD によるガンマ線々量率を反応率に 関しては, sec⁻¹·W⁻¹ 線量率に関しては mR·h⁻¹·W⁻¹ 単位で示す。また Table 11 にはこれらの反応率から 求めた熱および熱外中性子束を示す。反応率の表にお ける反応の記号等の意味は4.1 で説明したとおりであ る。反応率に含まれる誤差の要因は実験1の場合と同 じで,その大きさはダクトの設置位置および測定器の 取り付け位置の不確定さに起因する誤差と計測の際の 統計誤差が実験1の場合と異る。実験2では前者は 6%,後者は AU7G および IN5N 反応で 2% 以下, NI8P および AL7A 反応の場合は Table 12 に示す とおりである。したがって反応率に含まれる誤差は AU7G と IN5N 反応では 23% 以下, NI8P 反応で は 24% 以下, AL7A 反応では 26% 以下である。ガ ンマ線々量率に含まれる誤差は原子炉出力,ダクトお よび測定器の設置位置の不確定さによるものが 13%, 測定器のばらつき等に起因する統計誤差が 6% あり, したがって 19% となる。熱および熱外中性子束の結 果に対しては 4.1 で述べたと同じくその導出過定にお ける入射方向性の仮定に注意する必要がある。

Figs. 10~13 に配置 2-1 の場合の, Figs. 14~18

Position (cm)		INCNI NIOD		AT 7 A		AU7G,		AU7G,		7LiF					
Name	X	Y	Z	110	DIN	INTOL			.7A	epiCd		bare		(mR/h/W)	
A- 1	3	0	0	3.36	-22	2.41	-22	2.62	-24	4.76	-20	1.51	-19	8.42	+02
2	20			1.79	-22	1.36	-22	1.63	-24	2.38	-20	8.61	-20	4.13	+02
3	40			8.72	-23	6.82	-23	8.47	-25	1.39	-20	4.21	-20	2.14	+02
4	60			4.68	-23	3.69	-23	4.76	-25	7.48	-21	2.29	-20	1.14	+02
5	80			2.69	-23	2.21	-23	2.77	-25	4.22	-21	1.21	-20	6.84	+01
6	100			1.65	-23	1.36	-23	1.78	-25	2.38	-21	6.42	-21	4.09	+01
7	120			1.05	-23	8.31	-24	1.18	-25	1.38	-21	4.03	-21	2.50	+01
8	140		ļ	6.84	-24	5.60	-24	8.54	-26	8.92	-22	2.47	-21	1.69	+01
9	160			4.72	-24	3.74	-24	5.88	-26	5.72	-22	1.55	-21	1.09	+01
10	180			3.22	-24	2.57	-24	4.25	-26	4.31	-22	1.15	-21	7.32	+00
11			15	3.80	-24	3.01	-24	4.43	-26	3.27	-22	9.91	-22	9.22	+00
12			20	2.41	-24	2.03	-24	2.73	-26	2.51	-22	7.17	-22	3.89	+00
13			40	2.32	-25	1.26	-25	8.17	-28	1.13	-22	3.24	-22	6.55	-01
14			60	7.77	-26	3.00	-24	1.81	-28	5.81	-23	1.54	-22	3.68	-01
15			80	3.54	-26	1.06	-26	6.16	-29	2.84	-23	7.51	-23	2.07	-01
16			100	1.94	-26	5.57	-27	2.89	-29	1.50	-23	3.77	-23	1.22	-01
17			120	1.18	-26	2.16	-27	-	_	9.00	-24	2.25	-23	7.4	02
B- 1	1		15	2.43	-22	1.74	-22	2.09	-24	3.79	-20	1.25	-19	6.51	+02
7	120			9.40	-24	8.32	-24	1.07	-25	1.45	-21	4.35	-21	2.30	+01
13	165		80	3.30	-26	1.13	-26	3.84	-29	1.61	-23	7.65	-23	1.95	-01
C-1	1	-15	0	3.66	-22	2.51	-22	2.99	-24	5.10	-20	1.66	-19	9.71	+02
7	120			1.06	-23	9.22	-24	1.24	-25	1.52	-21	4.08	-21	2.61	+01
14	180		80	3.36	-26	1.21	-26	5.66	-29	1.62	-23	7.84	-23	1.42	-01
D- 1	1	0	-15	4.76	-22	3.20	-22	3.77	-24	6.39	-20	2.14	-19	1.17	+03
7	120			1.06	-23	8.95	-24	1.19	-25	1.50	-21	4.70	-21	2.48	+01
16	195		80	3.55	-26	1.38	-26	7.79	-29	1.59	-23	7.90	-23	2.01	-01
E-1	1	15	0	2.74	-22	1.86	-22	2.43	-24	3.99	-20	1.28		7.90	+02
7	120			1.01	-23	5.90	-24	1.19	-25	1.47	-21	4.43	-21	2.47	+01
14	180		80	3.45	-26	-	-	5.84	-29	1.61	-23	7.78	-23	2.14	-01

Table 9 Measured reaction rates (sec⁻¹·W⁻¹) and gamma-ray dose rates in configuration 2-1

(344)

32

Position (cm)	AU7G,	7LiF
Name X Y Z IN5N NI8P AL7A epiCd	bare	(mR/h/W)
A-1 3 0 0 2.47 -22 7.95 -2	0 3.80 -19	
$2 \ 20 \ 2.59 \ -23 \ 8.56 \ -2$	1 8.69 -20	
3 40 4.53 -24 1.80 -2	1 2.40 - 20	
4 60 6.50 -2	2 9.29 - 21	
5 80 5.88 -25 3.25 -2	2 4.53 - 21	
6 100 3.39 -25 1.88 -2	2 2.47 -21	
7 120 2.13 -25 1.16 -2	2 1.49 -21	
8 140 1.46 -25 8.01 -2	3 9.25 - 22	
9 160 1.18 -25 6.35 -2	3 5.96 -22	
10 180 1.25 - 25 6.09 - 2	3 7.21 - 22	
11 15 $3.78 - 25$ 7.88 -2	3 7.29 - 22	ļ
12 20 $3.76 - 25$ $6.69 - 2$	3 5.44 - 22	
13 40 8.93 -27 5.41 -2	4 6.45 - 23	
14 60 1.13 -27 8.66 -2	5 1.54 - 23	
	4.97 -24	
	1.94 - 24	
17 120	9.14 - 25	
$\begin{array}{c c c c c c c c c c c c c c c c c c c $	0 1.35 -19	6.86 + 02
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	1 3.12 -20	1.21 + 02
5 80 1.10 -23 9.04 -24 1.31 -25 1.95 -2	1 7.21 - 21	3.23 + 01
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	2 2.35 - 21	1.37 + 01
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	2 9.14 - 22	6.01 +00
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	2 6.39 - 22	6.19 + 00
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	3 1.14 - 22	2.6 -01
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	4 4.21 -23	1.4101
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	4 1.80 -23	1.07 -01
14 100 $ 2.05$ -2	4 9.01 - 24	8.46 -02
15 120 $ 1.18$ -2	4 5.12 -24	5.23 - 02
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	0 1.87 -19	9.34 ± 02
$\begin{array}{c} 3 \\ 5 \\ 5 \\ 6 \\ 7 \\ 7 \\ 7 \\ 7 \\ 7 \\ 7 \\ 7 \\ 7 \\ 7$	1 3.65 -20	1.76 ± 02
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	1 8.05 - 21	3.74 ± 01
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	2 2.67 -21	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	2 1.10 - 21	1.11 ± 01
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	2 0.19 - 22	7.70 ± 00
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	3 3.23 - 22	1.93 - 01
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	3 1.12 - 22	1.57 - 01
13 00 2.00 -20	4 4.20 -23	1.23 - 01
	4 1.00 -23	123 - 02
10 100 - 2 2.10 - 2	$\frac{1}{4}$ 5.04 -24	282 - 02
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	0 2.36 - 19	1.10 ± 03
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	0 3.83 - 20	2.01 + 02
$ \begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	1 8.41 - 21	5.41 +01

Table 10 Measured reaction rates (sec^{-1} \cdot W^{-1}) and gamma-ray dose rates in configuration 2-2

τ

Table 10 (Continued)

Position (cm)		INCN		NIOD		AT 77 A		AU7G,		AU7G,		7LiF			
Name	X	Y	Ζ		DIN		IN18P		ALIA		Cd	ba	re	(mR/	h/W)
D- 7	120			7.08	-24	6.68	-24	1.14	-25	7.35	-22	2.71	-21	2.04	+01
9	160			3.66	-24	3.50	-24	6.31	-26	3.09	-22	1.16	-21	1.16	+01
10	180			2.68	-24	2.37	-24	4.66	-26	2.40	-22	8.96	-22	8.55	+00
11	195			2.26	-24	1.90	-24	3.78	-26	2.30	-22	9.09	-22	7.31	+00
12			0	2.19	-25	1.17	-25	1.01	-27	1.09	-22	4.69	-22	6.22	-01
13			20	2.05	-25	1.46	-25	3.06	-27	5.92	-23	2.67	-22	1.17	+00
14			40	3.86	-26	1.84	-26	-		2.28	-23	1.00	-22	1.89	-01
15			60	1.48	-26	-	- ,	-	-	9.12	-24	3.96	-23	1.07	-01
16			80	7.63	-27	-	-		_	4.21	-24	1.75	-23	6.64	-02
17			100	4.42	-27	-	_	_	-	2.33	-24	8.75	-24	4.62	-02
18			120	2.86	-27	-		-	-	1.38	-24	4.88	-24	3.02	-02
E-1	1	15	0	2.88	-22	2.10	-22	2.60	-24	4.20	-20	1.35	-19	8.19	+02
7	120			6.03	-24	5.71	-24	9.75	-26	6.67	-22	2.38	-21	1.98	+01
14	180		80	-	-	-	-	-	-	4.17	-24	1.78	-23	9.46	-02

Table 11Thermal neutron fluxes and intermediate neutron flux densities per unit
lethargy in configurations 1-1 and 1-2

Mandalan generation and pro-	Configur	ation 2-1	Configuration 2-2					
Position	ϕ_0 (cm ⁻² ·sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	$\frac{\theta}{(\mathrm{cm}^{-2} \cdot \mathrm{sec}^{-1} \cdot \mathrm{W}^{-1})}$	ϕ_0 (cm ⁻² ·sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	θ (cm ⁻² ·sec ⁻¹ ·W ⁻¹)				
A- 1	1.14 +03	6.64 +01	3.39 +03	1.57 +02				
2	6.92 +02	3.32 +01	8.98 +02	1.69 +01				
3	3.11 +02	1.93 +01	2.55 + 02	3.57 +00				
4	1.70 +02	1.04 + 01	9.88 +01	1.29 +00				
5	8.64 +01	5.88 +00	4.83 +01	6.45 -01				
6	4.43 +01	3.32 +00	2.62 +01	3.73 - 01				
7	2.91 +01	1.92 +00	1.57 +01	2.30 -01				
8	1.73 +01	1.24 + 00	9.68 + 00	1.58 -01				
9	1.07 +01	7.98 -01	6.09 +00	1.26 -01				
10	7.85 +00	6.01 -01	7.58 +00	1.20 -01				
11	7.29 +00	4.56 - 01	7.45 + 00	1.56 - 01				
12	5.12 + 00	3.50 -01	5.45 + 00	1.32 -01				
13	2.32 + 00	1.57 -01	6.78 -01	1.07 - 02				
14	1.04 + 00	8.10 -02	1.67 -01	1.71 -03				
15	5.11 -01	3.96 - 02	5.40 - 02					
16	2.47 - 01	2.09 -02	2.11 -02					
17	1.47 -01	1.25 - 02	9.94 -03					
B-1	9.42 + 02	5.28 + 01	1.04 +03	5.65 + 01				
3			2.57 +02	1.12 +01				
5			5.84 +01	2.72 + 00				
7	3.20 +01	2.02 +00	1.91 +01	8.71 -01				

		Configura	ation 2-1		Configuration 2-2					
Position		¹ ·W ^{−1})	€ (cm ^{−2} •sec	$(1)^{-1} \cdot W^{-1}$	Ø (cm [−] ²•see	$^{0}2^{-1} \cdot W^{-1}$	θ (cm ⁻² ·sec ⁻¹ ·W ⁻¹)			
										
B- 9					7.26	+00	3.55	-01		
10					5.61	+00	1.89	-01		
11					9.76	-01	3.65	-02		
12					3.64	-01	1.32	-02		
13	6.76 -	-01	2.24	-02	1.53	-01	5.90	-03		
14					7.75	-02	2.86	-03		
15					4.39	-02	1.64	-03		
C-1	1.27 -	+03	7.11	+01	1.45	+03	7.74	+01		
3					3.00	+02	1.32	+01		
5					6.51	+01	3.05	+00		
7	2.80 -	+01	2.12	+00	2.18	+01	9.82	-01		
9					8.77	+00	4.24	-01		
10					6.53	+00	3.20	-01		
11					2.67	+00	1.15	-01		
12					9.65	-01	3.55	-02		
13					3.61	-01	1.34	-02		
14	6.95 -	-01	2.26	-02	1.51	-01	6.09	-03		
15					7.60	-02	3.01	-03		
16					4.18	-02	1.78	-03		
D-1	1.66 -	+03	8.91	+01	1.85	+03	9.52	+01		
3					3.12	+02	1.42	+01		
5		1			6.83	+01	3.15	+00		
7	3.53 -	+01	2.09	+00	2.19	+01	1.02	+00		
9		1			9.41	+00	4.31	-01		
10					7.24	+00	3.34	-01		
11					7.54	+00	3.20	-01		
12					4.01	+00	1.52	-01		
13					2.32	+00	8.25	-02		
14					8.57	-01	3.18	-02		
15					3.39	-01	1.27	-02		
16	7.06 -	-01	2.21	-02	1.47	-01	5.87	-03		
17		. –			7.13	-02	3.25	-03		
18		1			3.88	-02	1.92	-03		
E-1	9.75 -	+02	5.56	+01	1.02	+03	5.85	+01		
7	3.26 -	+01	2.05	+00	1.90	+01	9.30	-01		
14	6.90 -	-01	2.24	-02	1.52	-01	5.81	-03		
1.4	0.50 -	V1	2.24	02	1.02	01	0.01	00		

Table 11 (Continued)

に配置 2-2 の場合の測定結果を示す。Fig. 10 は速中 性子束の分布であるが第 1 脚部ではしきいエネルギー が高いほどすなわち IN5N, NI8P, AL7A の順で減衰 傾向がゆるやかになっている。これは恐らくダクト入 口での中性子角度分布が中性子エネルギーが大きくな

るに伴い前方方向成分が多いものとなるためであろ う。第1脚部から第2脚部にうつるところで速中性子 は 1/10 以上減衰し第2脚部では第1脚部と逆にしき いエネルギーの低い方がゆっくり減衰する。Fig. 11 は熱および熱外中性子束に対応する反応率の分布であ

NI	8P	AL7A					
Reaction rate (sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	Statistical error (%)	Reaction rate (sec ⁻¹ ·W ⁻¹)	Statistical error (%)				
$> 1 \times 10^{-26}$	1	$>1 \times 10^{-27}$	1				
3×10^{-27}	2	3×10^{-28}	2				
$< 1 \times 10^{-27}$	3	1×10^{-28}	3				
		3×10^{-29}	4				
1		$< 1 \times 10^{-29}$	5				

Table 12Statistical errors of NI8P and AL7A
reaction rates measured in configura-
tion 2-2

る。全体にわたってカドミ比はほぼ一定で熱,熱外中 性子共同じ様な減衰をすることがわかる。第1脚部で の減衰は速中性子に比べると多少急であるが第1脚か ら第2脚へうつるところでの減衰は速中性子のように 急ではない。また第2脚部での減衰は速中性子のように えではあるが速中性子の場合に比べるとかなりゆる やかである。Fig. 12 には熱および熱外中性子束の分 布を示す。Fig. 13 はガンマ線々量率分布であるが第 1脚部の減衰傾向は IN5N 反応の場合と極めて良く 一致している。屈曲部および第2脚部での分布は熱お よび熱外中性子の分布と速中性子の分布の中間的な様 子を示す。ガンマ線の場合も屈曲部の分布におよぼす 効果は大きく,そこで約 1/10 近い減衰が見られる。 なお本配置においては ¹¹⁵In(n, n')^{115m}In 反応の測定 値に含まれている ¹¹⁵In(r, γ')^{115m}In 反応の寄与は無 視できる程度少い。このことは次の配置 1-2 の場合に もいえる。

Fig. 14~16 は配置 2-2 での速中性子に対応する3



DISTANCE ALONG DUCT AXIS (cm)

Fig. 10 Axial distribution of IN5N, NI8P and AL7A reaction rates measured in configuration 2-1

36

(348)







(349)

37





Fig. 15 Axial distributions of NI8P reaction rates measured in configuration 2-2



(451)



Fig. 17 Axial distributions of thermal neutron fluxes and epithermal neutron flux densities per unit lethargy measured in configuration 2-2





Fig. 19 AL7A reaction rates distribution measured on the circle of 15 cm radius at the duct mouth

種類の反応率分布である。これらのいずれの図におい ても第1脚部で line B~line E の各 line の測定値間 に差がある。すなわちダクト軸の下側にある line D の値が最も大きく, 上側にある line B の値が最も小 さい。これは 炉心の中の線源分布が制御棒が 上から 20~30 cm 程度挿入されている等のため下側で大きく 上側で小さい分布をしているためである。Fig. 19 に ダクト入口(外管の入口蓋の炉心側の面上)で測定し た AL7A の反応率分布を示す。 同図からわかる様に ダクトに入射する速中性子はダクト軸に対し非対称分 布をしている。速中性子のダクト軸にそっての減衰傾 向は配置 1-1 の場合と同様に第1脚部では AL7A 反 応の場合が、第2脚部では IN5N 反応の場合が最も ゆるやかである。Fig. 17 は熱および熱外中性子束の 分布であるが、これらの分布では速中性子の場合現れ た line B~line E の非対称はあまり顕著に現われて いない。この理由はこれら低エネルギー中性子の場 合,ダクト壁で散乱して回り込む成分が多く入口での 非対称性の影響が少いためである。熱中性子の場合, 内管内の水中にある line A の測定値は第1脚部では 空隙部の値とほぼ等しい値をしているのに反し第2脚 部では空隙部値より距離と共に小さくなっていく。こ の理由は第1脚部ではエネルギーの高い中性子の減衰 が大きく水中で新らたに発生する熱中性子の割合が第 1 脚部の場合に比べて少なくなるためと思われる。

Fig. 18 はガンマ線々量率分布であるが 第1 脚部では ほぼ IN5N 反応と同様の分布を示し,第2 脚部でも line D の値等は屈曲部 (図では 180 cm の点) から 60 cm 以上離れると IN5N 反応の分布に近いものと なる。なお line B の第2 脚部の測定値には炉心から 水中を通りダクトの外側から入射するガンマ線の影響 が見られ他の line の測定値より高めの値を示す。

なお本実験での炉心は Fig. 3 に示す様な 18 本炉心 であるので 炉心における線源分布の X 軸方向の実効 中心は通常の 20 本炉心の場合(この場合は実効中心 は幾何学的な中心となる)に比べてダクト側に燃料要 素の寸法約 8 cm の 1/4 程度, すなわち 2 cm 程度ず れていることが予想される。それ故 JRR-4 No. 1 プ

Table 13Comparison of reaction rates measured
at the duct mouth and those measured
in the water shield of JRR-4. In
this table, D means the distance be-
tween measured position and core tank
surface.

Reaction	(A) Measured at the Duct Mouth (D=22 cm)	(B) Measured in Water Shield (D=20 cm)	Ratio A/B
IN5N	6.00 - 22	5.66 -22	1.06
NI8P	4.30 -22	4.09 -22	1.05
AL7A	4.96 -24	4.83 -24	1.03

ール水中で20本炉心の場合に炉心タンク表面から20 cmのところで測定した速中性子に対する反応率⁶⁾と 本実験で炉心タンク表面から22 cmのところ(ダクト 入口より5 mm前)で測定した結果の比較を行った。 結果をTable 13 に示す。同表に示す様に両者は実験 誤差内で一致している。したがって上記の予想は正し いと推定される。

5.計算

配置 1-2 に対し二次元輸送コード PALLAS で計算 を行った。計算は全体系を2つに分けて行なった。計 算体系を Fig. 20 に示す。第1の計算は炉心を含む水 遮蔽体のみの体系で実施し,図上では炉心を含む点線 で計算領域が示されている。座標軸は炉心中心を原点 として実際の炉心の高さ方向に R 軸を, 水平方向に Z 軸をとった。 炉心は半径 23 cm, 高さ 50 cm の円 筒形で近似した。したがって炉心の体積は実際の炉心 に比べて 5% 程度 大きくなっている。また炉心の Z 方向に厚さ 25 cm のグラファイト反射体を設け,水 層の厚さは Z 方向に 65 cm, R 方向に 95 cm とし た。次にダクトを含む点線で示された体系について計 算を実施した。この場合,第1の計算で算出した水中 における中性子角度束 $\phi(r, Z, \Omega_{pq}, E)$ をダクト入口 面上およびダクト壁から 18.85 cm 水中 (Z 軸より R 方向へ約 20 cm の位置)の点線で示される位置にお ける境界条件として設定した。なお第1の計算は2方 向について水層の厚さを 65 cm としたため境界条件 として利用できる角度束はダクト入口面より 40 cm

までである。この点に関してすでに 4.1 で述べた様に 熱および熱外中性子束の計算に関しては問題ないと思 われるが,速中性子の様に炉心から水遮蔽体を通って 測定点まで到達する成分が多い場合,多少問題が残る かも知れない。中性子のエネルギー組分けは高速中性 子仮応率の計算には 10 MeV~2.0 MeV を 9 群で,ま た熱中性子までの計算には 10 MeV~70 KeV を ν サ ジー間隔 0.4 の 13 群で,70 KeV~ 熱中性子をレサ ジー間隔 0.8 の 16 群の合計 29 群で行った。使用した 角度分点セットは Z 軸方向を密に,R 軸方向を粗に 選んだ非等方分点セットである。中性子核データは ENDF/B-IV データライブラリーから SUPERTOG コードにより群定数化した。ただしルジャンドル係数 は ENDF/B-IV から直接とった。

6. 実験と計算の比較

Figs. 21, 22 に半径方向の, Figs. 23~28 に軸方向 の実験値と計算値の比較を示す。Figs. 21, 22 はダク トの入口から 40 cm および 80 cm での NI8P の反応 率の比較である。計算は軸対称で行われ, 第 2 段階の ダクトを含む領域の計算での境界条件は第 1 段階の計 算により得られたダクト軸より下側の境界に対応する 角度束を軸対称に入力するものとしているので,特に 速中性子の場合は line C の測定値に対応する結果が 得られることが予想される。しかしながら半径方向の 計算値は line C の実験値とは一致していない。入口 から 80 cm のダクトの外側では計算値は line B の結 果と一致している。同測定点では line A, B, C の実



Fig. 20 Calculational configuration of configuration 1-2

(354)



Fig. 21 Comparison of measured and calculated radial distributions of NI8P reaction rates at the positions of 40 cm from the duct mouth



Fig. 22 Comparison of measured and calculated radial distributions of NI8P reaction rates at the position of 80 cm from the duct mouth



Fig. 23 Comparison of measured and calculated axial distributions of ZN4P reaction rates

43



Fig. 24 Comparison of measured and calculated axial distributions of NI8P reaction rates



Fig. 25 Comparison of measured and calculated axial distributions of thermal neutron fluxes

(356)



DISTANCE ALONG DUCT AXIS (cm)

Fig. 26 Comparison of measured and calculated axial distributions of epithermal neutron fluxes at the energy of $5.5\,\mathrm{eV}$



Fig. 27 Comparison of measured and calculated axial distributions of epithermal neutron fluxes at the energy of 27.3 eV



Fig. 28 Comparison of measured and calculated axial distributions of epithermal neutron fluxes at the energy 300 eV

験値に比較的対称性が見られるが、ここでの実験値と 計算値の一致はかなり良いといえる。Figs. 23, 24 は 軸方向の速中性子束分布であるが計算結果は最初 line C の傾向に近い分布をするがダクト入口からの距離が 増すにつれて line A の値に近い値となる。これは恐 らく境界条件が軸方向に関しては入口より 40 cm ま でしか入力されていないため入口からの距離が増すに つれ、ダクトの側面から入ってくる中性子成分を過少 評価する傾向にあるためであろう。この傾向はしきい エネルギーの高い ZN4P の方に強くでており上記の 推定と矛盾しない結果となっている。Fig. 25 は熱中 性子束の軸方向分布である。低エネルギー中性子の場 合,全体の分布はダクト入口付近の線源により決定さ れるので,本計算が過大評価となるのは入力した境界 条件のとり方から当然の結果である。計算値と実験値 の一致の程度は line C の実験値と比べるとファクタ -3以内で一致している。減衰傾向の一致の程度は比 較的良いといえる。Figs. 26~28 は熱外中性子束の比 較であるが,ここで実験値は求めたθを比較するエネ ルギー E_i (eV) で除算したものである。比較したエ ネルギーは 5.5, 27.3 および 300 eV である。この様 に水の多い体系ではエネルギースペクトルが KeV 領 域位まで 1/E の形をしていると思われるので上記の エネルギーで比較するのは容認されよう。結果はいず れもほぼ熱中性子束の場合と同じ様子を示し,実験値 との一致の程度もほぼ同じである。以上計算にはいく つか問題があることがわかったが,本計算は 2 段階に 分けた接続計算であること,ダクトを含めた体系の計 算において軸対称の境界条件を用いたこと,さらには 非等方角度分点セットを用いることによりダクト内の 中性子束分布にいわゆる ray-effect 的な振動が現れな かったことを考え合せるとかなり満足のいく計算結果 が得られたといえよう。

7. 結 言

ダクト問題に関して遮蔽計算コードの評価を行うた めの実験データとして非軸対称配置の円環ダクトおよ び1回屈曲円環ダクトに対する実験データを得た。こ れらのダクトを漏洩する放射線の挙動は放射線の種類 あるいはエネルギーによって異ることが明らかにされ

(358)

た。すなわち非軸対称円環ダクトにおいては速中性子の場合は炉心から直接蔽体を通ってくる成分が重要な 成分であり、これに仮して熱、熱外中性子の様に低エ ネルギーの中性子の場合はダクト入口から 40 cm 位 までの領域でダクト内に入射した中性子が重要な成分 である。一方1回屈曲円環ダクトにおいては屈曲部の 遮蔽効果は速中性子あるいはガンマ線に対しては大き いが、熱、熱外中性子に対してはそれほど大きくなく、 また第1脚部と第2脚部での中性子束の減衰はエネル ギーが大きいほど第1脚部でゆるやかであり、第2脚 部である。ガンマ線の場合はこの減衰傾向は ¹¹⁵In (*n*, *n'*)^{115m}In 反応の反応率の減衰傾向に近いことが判明 した。

非軸対称円環ダクトに対しては2次元輸送コード, PALLAS によって計算を行い,同コードの計算精度 を調べた。熱,熱外中性子束の場合は計算結果は最大 でファクター3ていどの過大評価をするが減衰傾向は 比較的良く実験値を表わしている。一方速中性子の場 合は,ダクト軸をとり巻く3本の測定ラインに関する 実験値に強い非軸対称性が現れており,計算値はそれ らの実験値の中間的な値を示した。すなわち計算値に は定性的な面で多少問題があり,この原因の1つとし て境界条件の取り方の不備を指摘した。しかしながら この様な体系を2次元輸送コードで取り扱う場合,計 算の途中でつなぎ計算を行わねばならないこと,非軸 対称の境界条件を軸対称に近似せねばならない点等な どを考えると比較的良い計算結果が得られたと思われ る。 ここで求めた2つの体系に関する実験データは今後 計算コードの評価に利用できると思われるので本報告 には計算を行う上で必要な体系の成分,形状あるいは 検出器等に関するデータをすべて記載しておいた。

謝辞

本研究は船舶技術研究所と日本原子力研究所の共同 研究として行われたものである。実験を行ううえで原 子炉の運転に関して日本原子力研究所の職員の方々に いろいろと御協力を頂いた。ここで厚く感謝の意を表 する。

参考文献

- Miura, T., et al., "Fast Neutron Streaming through a Cylindrical Air Duct in Water," Paper Ship Res. Inst. No. 49 (1975)
- 宮坂駿一, "JRR-4 実験設備の利用手引き", JAERI 6016 (1965)
- Miller, W. F., Snow, W. J., "NaI and CsI Efficiencies and Photofractions for Gamma-Ray Detection," Nucleonics 19 174 (1961)
- 4) Tanaka, S. and Furuta, Y., "Estimation of Gamma-Neutron Fields by ⁶LiF and ⁷LiF Thermoluminescence Dosimeter in Pair Use," Nucl. Instrum. Methods **117** 93 (1974)
- Ziip, W. L., "Review of Activation Methods for the Determination of Intermediate Neutron Spectra," RCN-40 (1965)
- Miura, T., et al., "A Two-Dimensional Benchmark Experiment for Neutron Transport in Water," J. Nucl. Sci. Technol., 14 [12] 878 (1977)