源面とし、これを3つの小領域(小領域1~3と呼ぶ)に分け、各小領域の線源を点線源で 代表させる計算形状とした。線源強度は実験孔入口面の位置によらず一定とした。これを 計算形状2としてFig.5.9に示す。

計算形状1、2とも座標軸の原点はダクト入口中心とし、この点を通る遮蔽壁前面の水 平線をX軸(遮蔽壁の背面に向かって左方向を正)、垂直線をY軸(上方向を正)、ダクト中 心軸をZ軸(ダクト出口方向を正)とした。

計算形状2の小領域1は遮蔽壁背面のダクト中心軸上の検出点から直視できる実験孔入 口面とした。この小領域は円板形状であり、円板の半径をRとすると、実験1-75-0で はR=10.4cm、2-150-0ではR=12.0cmである。小領域1の点線源の位置は円板の中 心とした。小領域2は小領域1の外側のX≥0cmの部分とし、点線源の位置はX≥0cmに おけるY=0cmの線と、小領域1の境界の交わる点および実験孔入口面の外縁(X=15cm) の交わる点の2点を結ぶ線分の中点とした。小領域の形状をFig.5.9に、線源位置をTable 5.2に示す。

計算では線源と遮蔽壁の間を空気とし、鉛フィルタ等を省略した。この理由は、計算で は遮蔽壁に入射するガンマ線のエネルギースペクトルを線源として入力していることによ る。なお、計算形状では実験孔の形状を省略したが、後述の1回散乱領域は実験孔の出口 形状に基づいて定めた。

b。エネルギー群構造

エネルギー別の線源強度はFig.5.2の0~8MeVのスペクトルを0.8MeV幅で10群に縮約し て求め、その代表エネルギーは上限と下限のエネルギーの平均値とした。1回散乱線のエ ネルギー群数は20で、各群のエネルギー幅は0.4MeVとした。

c.1回散乱領域

1回散乱領域は遮蔽壁内に設けた。その領域はダクト中心軸を軸とする円筒で、円筒の 長さは遮蔽壁の前面から背面までとした。円筒の内径はダクトの径に等しくし、外径は1 辺が60cmの正方形の実験孔出口面と等価の断面積を有する円の直径に等しくした。散乱点 は円柱(R、Θ、Z)座標で入力した。その数はR、Θ、Zの各方向とも20とした。

d. 遮蔽定数

線減衰係数はコード内蔵のデータを使用した。再生係数は水の点等方線源に対する線量 再生係数のみがG33コード(オリジナル版)に内蔵されており、これを用いた。コンクリ ートと水の再生係数の比は、コンクリート150cm透過に相当するmfpにおいて、ガンマ線 エネルギーが1MeVでは0.82であるが、2、4、6、10MeVではそれぞれ1.01、1.03、1.02、 1.00である⁽⁴⁰⁾。本実験の入射ガンマ線エネルギースペクトルはFig.5.7に示すように2 MeV以上が主であり、再生係数に水のデータを用いたことによる線量率の変化はコンクリ ート75cm透過で1%以下、コンクリート150cmで2%以下と評価した。

(3)実験値と計算値の比較および考察

実験値と計算値の比較は、遮蔽壁背面から5 cm後方のY=0 cmの水平線上で行われた。 Table5.1に挙げたすべての形状についての実験値と計算値の比較をFig.5.10(a)、(b)、5. 11、5.12(a)、(b)に示す。

a.(i)の配置

線量率のピークはダクト中心軸上にある。遮蔽壁の厚さごとに実験値と計算値の比較お よび考察を示す。

(a)L = 75cm

解析した形状は実験2-75-0と4-75-0である。ダクト中心軸上におけるC/Eは、 実験2-75-0で1.16、4-75-0で0.95である。X=0cmの計算における線量率の約99 %は直接線によるものであり、実験値との不一致の主な原因は、計算における線源の形状 を点で近似したことによると考えられる。

計算値は遮蔽壁の背面のダクト中心軸からダクト壁までほぼ一定の値を示し、鋼管およ びその外周部の背面において急激に減衰して実験値に比べ低い値を示し、この領域の外側 の遮蔽壁背面ではダクトから離れるにつれて緩やかに増加して実験値より高い値を示す。 計算値が鋼管およびその外周部の背面で急激に減衰する理由は、計算では炉心中心の位置 に点線源があることから、鋼管を透過せずにこの領域に到達するガンマ線が少ないことに よる。この領域の外側で、検出点が | X | の増大する方向に移動するに伴い計算値が緩や かに増大する理由は、ダクトから離れるにつれて鋼管を透過して検出点に到達するガンマ 線が少なくなり、逆にバルク部コンクリートを透過・散乱して検出点に到達するガンマ 線が少なくなり、逆にバルク部コンクリートを透過・散乱して検出点に到達するガンマ 線が少なくなり、逆にバルク部コンクリートを透過・散乱して検出点に到達するガンマ 読んしたがンマ線によるものである。

(b)L = 150cm

解析した形状は実験4-150-0である。ダクト中心軸上におけるC/Eは1.02であり、 計算値は実験値と測定誤差の範囲内で一致している。しかし、ダクト半径より大きい領域 での計算値は実験値に比べて低い。Fig.5.10(b)から、実験4-150-0のX=20cmにおけ る実験値と2-150-0のX=20cmにおける実験値との比は約3であり、本形状のX=20 cmにおける線量率には、遮蔽壁のパルク部のみを透過したガンマ線よりもダクト部を漏洩 し、かつパルク部を透過したガンマ線が主に寄与していることがわかる。計算ではガンマ 線の進行方向およびエネルギーを変化させる散乱を1回扱い、1回散乱後は再生係数を用 いて散乱の効果を表わすため、ダクト壁で2回以上散乱した後にパルク部を透過して遮蔽 壁の背面に到達するガンマ線を考慮していない。ダクト半径より大きい領域で計算値が実 験値に比べて低い理由として、ダクト壁で2回以上散乱したガンマ線を計算では考慮して いないことが考えられる。

b.(ii)の配置

解析した形状は実験1-75-0と2-150-0である。線量率のピークはダクト中心軸 上にあり、この点におけるC/Eは実験1-75-0で0.81、2-150-0で0.82である。

実験1-75-0の計算値は、鋼管およびその外周部の背面では実験値に比べて低いが、 この領域の外側では検出点が|X|の増大する方向に移動するとともに実験値に近づき、 X=11~15cmでは実験値の測定誤差の範囲内にある。

実験2-150-0の計算値は、鋼管およびその外周部の背面において急激に減衰し、 X=4 cmでのC/Eは0.1~0.2となる。しかし、X>4 cmの領域では、Xの増加に伴う計 算値の減衰が実験値に比べて緩やかであり、X=10cmでのC/Eは0.37、X=20cmでの

61

(459)

C/Eは0.74となる。Xがダクトの径より大きい領域で計算値が実験値に比べて低い理由 は、(i)の配置のL=150cmの実験4-150-0と同じく、ダクト壁で2回以上散乱した後 にパルク部を透過して遮蔽壁の背面に到達するガンマ線を計算では考慮していないことが 考えられる。また、検出点が|X|の増大する方向に移動するに伴いパルク部のみを透過 するガンマ線の割合が増すため、X>4 cmの領域ではダクトから離れるにつれて計算値は 実験値に近づくと考えられる。

実験1-75-0、2-150-0とも、ダクト出口中心軸上の線量率の計算値には、検出 点から直視可能な小領域1からのガンマ線によるものが約99%を占める。この(ii)の配置 を炉心中心の位置にのみ点線源があるとした計算形状1で計算を行い、ダクト出口中心軸 上の線量率を求めると、C/Eは実験1-75-0で2.1、2-150-0で1.8となり、計算 形状2での値に比べて計算精度は悪い。しかし、計算形状1で求めたダクト中心軸上の線 量率に、検出点から直視可能な実験孔入口面積と全入口面積との比を乗じて線源面積の補 正を行い、これを計算値とすると、C/Eは実験1-75-0で0.81、2-150-0で0.89 となり、計算精度は向上する。したがって、ダクト中心軸上の線量率は、点線源で求めた 値に、検出点から直視可能な実験孔入口面積と全入口面積との比を乗じて補正を行えば、 面線源で求めた計算値とほぼ等しい値が得られる。

c.(ⅲ)の配置

(a) L = 75cm

<u>α=15°</u>:解析した形状は実験1-75-15、2-75-15および4-75-15である。ダク ト中心軸上におけるC/Eは、実験1-75-15が1.09、2-75-15が0.88、4-75-15が 0.69であり、ダクトの径が大きくなるにつれてC/Eは小さくなる。線量率のピークは実 験値・計算値ともダクト中心軸上から外れる。線量率のピークにおけるC/Eは、実験1 -75-15が1.20、2-75-15が0.98、4-75-15が0.82であり、計算値は実験値と20%以 内で一致する。

|X|≦20cmの領域において、計算値は実験値に比べて、実験1-75-15では過大評価であり、2-75-15ではほぼ等しく、4-75-15では一部を除いて過小評価である。したがって、計算値はダクトの径が小さく透過成分の割合の多い形状では過大評価し、ダクトの径が大きくストリーミング成分の割合の多い形状では過小評価となる。透過成分の計算値が過大評価となる理由として、計算では点等方線源の再生係数を用いていることが挙げられる。ストリーミング成分の計算値が過小評価となる理由として(i)、(ii)の配置のL=150cmと同じく、ダクト壁で2回以上散乱してストリーミングする成分を、計算では考慮していないことが考えられる。

<u>α = 30°</u>:解析した形状は実験1-75-30、2-75-30および4-75-30である。実験 では、実験孔入口面から遮蔽壁背面の検出点領域に到達する非散乱線のうちの一部は実験 孔壁を透過する。しかし、計算形状では実験孔壁を省略しており、実験孔壁によるガンマ 線の減衰が考慮されていない。したがって、直接線の計算値は過大値である。この理由に より、Fig.5.12(a)の計算値には、直接線と散乱線を合わせた線量率と、直接線を含まな い散乱線のみによる線量率との両方の値を示し、それぞれを計算における上限値および下 限値とした。

62

(460)

実験1-75-30では、実験値・計算値とも線量率のピークは見られない。実験2-75-30と4-75-30では、線量率のピークはダクト中心軸以外の点にある。ダクト中心軸上に おいて直接線と散乱線を合わせた線量率に対するC/Eは、実験1-75-30で1.35、2-75-30で1.07、4-75-30で0.91であり、散乱線のみによる線量率についてのC/Eは、 実験1-75-30で0.99、2-75-30で0.83、4-75-30で0.73である。

| X | ≤20cmの領域において、実験1-75-30と2-75-30の実験値は計算における上限・下限値間にある。実験4-75-30の実験値は、-6cm<X<2cmの領域において計算における上限値より30%以内の範囲で高いが、その他の領域では計算における上限・下限値間にある。

(b) L = 150 cm

解析した形状は実験2-150-15、4-150-15および4-150-30である。実験値と計 算値のピークはダクト出口部にある。計算におけるダクト中心軸上の線量率の93~97%は 散乱線によるものである。Fig.5.12(b)には散乱線のみによる線量率の計算値も示す。ダ クト中心軸上における直接線と散乱線を合わせた線量率についてのC/Eは3種類の形状 とも約1/2である。計算値が実験値に比べて低い理由として、ダクト壁で2回以上散乱 しダクト出口にストリーミングするガンマ線を計算では考慮していないことが挙げられる。 (4)まとめ

75cm厚さの遮蔽壁の背面では、線量率のピークが(i),(ii)の配置ではダクト中心軸上 にあり、(iii)の配置ではダクト中心軸以外の点にある。線量率のピークにおけるC/Eは、 (i)の配置では0.95~1.16の範囲にあり、(ii)の配置では0.81、(iii)の配置の $\alpha = 15^{\circ}$ で は0.82~1.20の範囲にある。したがって、これらの配置の線量率のピークにおける計算値 は実験値と20%以内で一致する。(iii)の配置の $\alpha = 30^{\circ}$ における実験値のピークは、計算 の上限・下限値間にある。(i)~(iii)の配置の遮蔽壁背面の $|X| \leq 20$ cmの全領域におい て、計算値は実験値とファクタ2以内で一致する。

150cm厚さの遮蔽壁の背面では、線量率のピークが(i),(ii)の配置ではダクト中心軸 上にあり、(iii)の配置ではダクト出口部にある。線量率のピークにおけるC/Eは、(i) の配置では1.02、(ii)の配置では0.82、(iii)の配置では約1/2である。線量率のピーク における計算値は、(i),(ii)の配置では直接線による線量率が全線量率の99%以上を占 めるが、(iii)の配置では散乱線による線量率が全線量率の93%以上を占める。(i),(ii) の配置のダクト外周部で、Xがダクト半径の4倍以内の領域におけるC/Eは1/2以下 であり、計算値には散乱線による線量率が全線量率の90%以上を占める。(iii)の配置のダ クト出口部と、(i),(ii)の配置のダクト外周部とで計算値が実験値に比べて低い理由と して、ダクト壁で2回以上散乱するガンマ線を計算では考慮していないことが挙げられる。

(462)



Fig.5.6 Arrangement of straight duct experiment (Plan view)



Fig.5.7 Energy spectrum of incident gamma rays

Table	5.1	Identification of straight
		duct experiment

Duct diameter (in.)	Shield thickness (cm)	Incident angle (deg)	Experiment number
1	75	0	1-75-0
		15	1-75-15
		30	1-75-30
2	75	0	2-75-0
		15	2-75-15
		30	2-75-30
2	150	0	2-150-0
		15	2-150-15
4	75	0	4-75-0
		15	4-75-15
		30	4-75-30
4	150	0	4-150-0
		15	4-150-15
		30	4-150-30



Fig.5.10(a), (b) Comparison of G33 calculations with measurements of gamma-ray dose rates behind shield wall with straight duct

(463)



Table 5.2 G-33 source positions for configuration (ii)

Source region	Source position (cm)	
	X	Y
1	0.0	0.0
2	12.7	0.0
3	-12.7	0.0
1	0.0	0.0
2	13.5	0.0
3	-13.5	0.0
	Source region 1 2 3 1 2 3	





Fig.5.12(a), (b) Comparison of G33 calculations with measurements of gamma-ray dose rates behind shield wall with straight duct

4 x 10²

Measured

(464)

5.6 複数の直ダクト付き遮蔽壁 (37)

原子炉等の遮蔽壁においては、多数の直円筒ダクトが壁に埋め込まれる⁽¹²⁾。これらの 直円筒ダクトは、遮蔽上の観点から、線源から離れかつダクト出口からは線源を直視でき ない位置に配置することが望ましい。一方上記の領域は限られることから、この領域に多 数のダクトを集中させ、ダクトを相互に近接して配置する例が見られる^{(3),(41)}。この配 置においては、個々のダクトが遮蔽壁に単独に存在するとしてそれぞれの放射線漏洩量を 求め、これを加え合わせて複数のダクトによる漏洩量とするのではなく複数のダクトを横 切るガンマ線、複数のダクト壁で散乱するガンマ線等の効果(以下、複数ダクト近接効果) を含めてその遮蔽性能を評価する必要がある。

しかし、遮蔽壁に埋め込まれた直円筒ダクトの内部およびその周囲の放射線挙動に関す る研究は、単一のダクトについては数多く発表されているが^(s)、複数のダクトについて は実験および計算ともに発表例はない。また、現在種々の遮蔽計算に広く利用されている 2次元Snコードでは、複数の直円筒ダクトの埋め込まれた遮蔽壁の形状を正確に模擬で きない。

本節では、複数の直円筒ダクトの埋め込まれたガンマ線遮蔽用コンクリート壁背面の線 量率を実験により求めて、複数ダクト近接効果を明らかにするとともに、複数の直円筒ダ クトの形状表示が行える1回散乱コードG33YSNで実験を解析し、同コードの検証を 行う。G33YSNは、G33コードに体積線源と面線源を扱える機能を付加し、

PALLASコードで計算された点等方線源に対する、水、コンクリート、鉄、鉛の照射 再生係数⁽²³⁾を内蔵したコードである。実験は、1個、3個、5個の直円筒ダクトの埋め 込まれた遮蔽壁およびダクトのない遮蔽壁に、原子炉からの平行ビームガンマ線を種々の 角度にて入射させ、それぞれの入射角度について遮蔽壁背面の線量率分布を測定した。 (1)実験

実験配置をFig.5.13に示す。実験に使用したコンクリート遮蔽壁(100×100×100m)は、 その中心点P。(Fig.5.13参照)を通る鉛直線を軸として、上から見て右回りに回転させて、 実験孔からのガンマ線ビームの遮蔽壁への入射角度を変化させた。Poは実験孔の中心軸 上で、実験孔出口から640cm離れた点に固定した。ここで、Poを通る遮蔽壁前面・背面の 垂線と実験孔の中心軸とのなす角度を θとする。測定は θ = 0°、7°、14°、20°の配 置について行なった。遮蔽壁の厚さは100cmである。遮蔽壁に使用したコンクリートの原 子密度はテストピースを分析して求め、これをTable5.3に示す。以下、Poを座標軸の原 点とし、原点を通り遮蔽壁面に平行な水平線をX軸(原点から遮蔽壁の前面に向かって右 方向を正とする)、鉛直線をY軸(上方向を正とする)、遮蔽壁面に垂直な水平線をZ軸(遮 蔽壁前方方向を負とする)として記述する。

コンクリート遮蔽壁の形状は、遮蔽壁にダクトが5個埋め込まれた形状(5ダクト形状 という。遮蔽壁の形状をFig.5.14に示す。同図に示す5つのダクトのうち、ダクトaはそ の中心軸がZ軸に等しく、ダクトb、cの中心軸はX軸上にあり、ダクトd、eの中心軸 はY軸上にある。各ダクト中心軸の座標をTable5.4に示す。)、ダクトが3個埋め込まれ た形状(ダクトa、b、cのみがある形状であり、3ダクト形状と言う。)、ダクトが1個 埋め込まれた形状(ダクトaのみがある形状であり、単一ダクト形状と言う。)、ダクトの

67

(465)

ない形状(以下、バルク形状)の4種類とした。各ダクトは水平で、遮蔽壁の前面・背面を 垂直に貫通している。ダクトの直径はすべて8.9cmとした。

ダクトによる遮蔽性能の低下は、ダクトのある形状とバルク形状との遮蔽壁背面の同一 点における照射線量率(以下、線量率)の比で表示するとし、各遮蔽壁について壁背面から 20cm後方の水平線上(検出器中心をY=0cm、Z=70cmのX線上にて、 $-30cm \leq X \leq 30cm$ の領域を2cm間隔で移動)の線量率をJRR-4の最大熱出力である3.5 MWにて測定し た。測定にはVictreen社製660-4型および5型ディジタル線量計(以下、4型および 5型線量計)を用いた。同線量計は円板形で、検出器窓面積は4型線量計が10cm⁴(半径1.78 cm)、5型線量計が100cm⁴(半径5.64cm)である。

4型線量計(線量率測定可能範囲0.06~6,000R/h)は小型であり、5型線量計(線量率測 定可能範囲0.1mR/h~9.99R/h)に比べて、位置の違いによる線量率の変化をより正確に表 示できる。しかし、測定ライン上での線量率は0.7~80R/hであるのに対し、使用した4型 線量計のパックグラウンドの読み値が0.96R/hあり、低線量率場での測定には5型線量計 (パックグラウンドの読み値0.0mR/h)の方が適している。一方、5型線量計では、一部の 測定においてその線量率測定可能範囲を越える。これらの理由により、位置の違いによる 線量率の変化が大きく、かつ高線量率場のある、0°配置のダクトのある形状と7°配置 の5ダクト形状の測定には4型線量計を用い、その他の形状については5型線量計を用い た。4型と5型の線量計による線量率は、同一点において、バックグラウンドの読み値を 差し引いて規格化した。ダクトあり形状とパルク形状との壁背面の同一点における線量率 の比には、前述の実験と同様に最大3%の系統誤差が含まれると考えられる。

遮蔽壁の前方には、ガンマ線が遮蔽壁周囲から壁背面にまわり込むことを防ぐ目的でコ リメータを設置した。したがって、本実験配置では、コリメータ内壁で散乱し、その後に ダクト内をストリーミングするガンマ線があると考えられる。この効果は、単一と3ダク トの形状について、コリメータのある配置とない配置のダクト出口線量率を、 $\theta = 7^{\circ}$ 、 14°、20°配置において測定することにより検討した。ただし、コリメータのない配置で は、ガンマ線の壁背面へのまわり込みを防ぐ目的で、実験孔から遮蔽壁に向かって右側の 遮蔽壁側面に新たにコンクリートの遮蔽体を追加した。ダクトa、bの中心軸上の点P₁、 P₂(Fig.5.13参照)において、コリメータのある配置とない配置での線量率の比は、単一 ダクト形状における点P₁で1.04($\theta = 14^{\circ}$)~1.11($\theta = 7^{\circ}$)、3ダクト形状における点 P₁で1.08($\theta = 7^{\circ}$)~1.10($\theta = 20^{\circ}$)、点P₂で1.06($\theta = 14^{\circ}$)~1.08($\theta = 20^{\circ}$)であっ た。したがって、ダクト出口(点P₁、P₂)の実験値には、コリメータ内壁で散乱しダクト 内をストリーミングするガンマ線が4~11%程度含まれると考えられる。

(2)実験結果

各遮蔽壁について、円板型線量計の中心を壁背面から20cm後方のY=0cmの水平線上に て移動させて線量率を測定した。ダクトあり遮蔽壁(単一、3、5ダクト形状の遮蔽壁)と パルク遮蔽壁との線量率の比(以下、線量率比)を $\theta = 0^\circ$ 、7°、14°、20°配置につい てFig.5.15(a)~(d)に示す。

(i) θ = 0° 配置

ダクト a の中心軸上において、3ダクトと単一ダクト形状との線量率の比は1.04であり、

68

(466)

5ダクトと単一ダクト形状との線量率の比は1.08である。この結果から、3ダクトと5ダ クト形状のダクトa出口の線量率には、a以外のダクトによる寄与が、ダクト1個当り2 %程度あることがわかる。Fig.5.15(a)から明らかなように、複数ダクト近接効果は僅か である。

 $(ii) \theta = 7° 配置$

単一と3ダクト形状の測定には5型線量計を用い、5ダクト形状の測定には4型線量計 を用いた。5ダクト形状では小型の検出器を用いていることから、線量率の山と谷が顕著 に現われており、単一および3ダクト形状では大型の検出器を用いていることから、線量 率比はなだらかな分布を示している。

単一および5ダクト形状における線量率比のピークは、各ダクトの中心軸ではなく、中 心軸からXの正方向に4 cm程度移動した点にある。この理由として、 $\theta = 7^\circ$ の角度でダ クトを横切る非散乱ガンマ線の寄与が考えられる。5ダクト形状における線量率比のピー クは、中心軸がX=-17.8cmのダクト c 出口部が最も高く、続いて中心軸がX=0 cmのダ クト a 出口部、中心軸がX=17.8cmのダクト b 出口部の順となる。3ダクト形状において も、ダクト c 出口部の線量率比は、他のダクト出口部のそれに比べて高い値を示している。 この理由として、 $\theta = 7^\circ$ 配置では複数のダクトを横切って検出点に到達する非散乱ガン マ線はなく、各出口部のピーク点と実験孔入口中心(Fig.5.13の P₃)とを結ぶ線上でのコ ンクリートの透過距離は、ダクト c、a、b 出口部の順に38、49、57cmであり(同線と遮 蔵壁の法線とのなす角度は、ダクト c、a、b 出口部の順に5.73°、6.74°、7.76°であ る)、このため各ピーク点に到達する非散乱ガンマ線の線量率はダクト c、a、b 出口部 の順に小さくなることが考えられる。

(iii) θ = 14°、20° 配置

単一ダクト形状における線量率比のピークは、 $\theta = 7$ °配置のそれとは違ってダクトaの中心軸上にある。

複数ダクト形状では、Xが負の領域よりも正の領域の方が線量率比は高い。Xが正の領 域では、ダクト内をストリーミングするガンマ線に加えて、2~3個のダクトを横切る非 散乱ガンマ線が線量率比に寄与していると考えられる。

単一ダクトとパルク形状における線量率の比は、入射角が7°、14°、20°に対して、 それぞれ1.2~7.1、1.1~2.7、1.0~1.9であるのに対し、3ダクト形状とパルク形状にお ける比は、複数ダクト近接効果のため3.6~12、1.3~5.0、1.1~4.3と高い値となる。

5ダクトと3ダクト形状における線量率の比は、ダクト a の中心軸上において、 θ = 14° 配置で1.10、 θ = 20° 配置で1.06、Y = 0 cm上の-30 cm \leq X \leq 30 cm の全測定領域におけるそれぞれの線量率平均値の比では、 θ = 14° 配置で1.07、 θ = 20° 配置で1.05である。(3)実験の解析

1回散乱コードG33YSNで実験の解析を行ない、複数の直円筒ダクト付きガンマ線 遮蔽用コンクリート壁に対する同コードの計算精度を明らかにする。ただし、遮蔽壁後方 の測定ライン上では、①θ=0°配置では複数ダクト近接効果は僅かである。、②同一検 出器による3ダクトと5ダクト形状とでの線量率比の違いは僅かであることが前節で得ら れているので、実験の解析は5型線量計を用いたθ=7°、14°、θ=20°配置の3ダク

69

(467)

ト形状と4型線量計を用いたθ=7°配置の5ダクト形状について行った。検出点は遮蔽 壁背面から20cm後方の水平線上に設け、解析結果は、実験と同じく、複数ダクト形状とパ ルク形状の遮蔽壁背面の同一検出点における線量率の比で表示する。

計算形状Fig.5.16に示す。複数の直円簡ダクトは実験形状を正確に模擬した。遮蔽壁の コンクリートの密度はTable5.3に示す値を用いた。線源面は実験孔入口面(実験孔の炉心 側の面)とし、これを等面積の円で近似した。線源面における単位面積当りの線源強度は 一定とし、同面をFig.5.16に示す6つの小領域に分け、各小領域における線源を点線源で 代表させた。ただし、検出点に到達する非散乱ガンマ線の計算については、同線源面を 225分割して行なった。線源のエネルギースペクトルは測定値⁽³³⁾を8群に縮約して用い た。本スペクトルは、散乱実験室内にて実験孔軸の延長線上で測定された値であり、実験 孔内壁で散乱したガンマ線も含まれている。計算では実験孔および遮蔽壁前方のコリメー タを省略したことから、遮蔽壁側面に入射するガンマ線を防ぐため、遮蔽壁の横方向長さ を実験形状より長い200cmとした。

また実験では実験孔およびコリメータにより放射線の拡がりを限定している。計算では 1回散乱領域をコリメータの形状に基づいて定め、ガンマ線の拡がりを限定した。すなわ ち、1回散乱領域の形状を、ダクトaの中心軸と同心の円筒で、その直径は遮蔽壁の前方 に置かれたコリメータの内径に等しい90cmとし、円筒の長さは遮蔽壁の前面から背面まで とした。散乱点は円柱(R、Θ、Ζ)座標で入力し、R、Θ、Ζ方向についてその数はそれ ぞれ20、20、19として微小散乱領域を定めた。1回散乱領域のエネルギー群数は8とした。 ただし、一部の微小散乱領域にはダクト内物質である空気と、遮蔽壁物質であるコンクリ ートとが混在しているが、G33YSNコードは微小散乱領域の中心における物質で同領 域が満たされると仮定して散乱計算を行う。なお、同コードでは、微小散乱領域の表示方 法として上記の円柱座標表示のほかに、(X、Y、Ζ)と(R、Θ、Φ)の座標表示がある。 もし、これらの座標表示を本散乱計算に用いたとしても、空気とコンクリートの混在する 微小散乱領域が生じることになる。

(i)3ダクト形状における実験値と計算値との比較

(a)Y方向の線量率分布

実験における線量率は、半径5.64cmの円板型線量計の中心をY=0cm上にて移動して測定された値であり、この窓面積内における線量率の平均値を表わしている。3ダクトとパルク形状とも、その遮蔽壁背面の任意のX座標値における上下方向の線量率分布は、Y=0cmに対して対称でY=0cmにピークを有し、Yの絶対値が増加するにつれて単調に減少すると考えられる。G33YSNコードでは円板型検出器の線量率ではなく、点状の検出器による線量率が得られる。このため、計算点のY座標値を変えた計算を最初に行ない、 Y方向における線量率の違いを調べた。

Fig.5.17(a)~(c)に、 $\theta = 7^{\circ}$ 、14°、20° 配置について、Y=0、2、4 cmの線上 における3ダクトとパルク形状の線量率比を示す。Y方向における線量率比の違いは、 θ = 7°、14° 配置では線量率比のピークにおいて、 θ = 20° 配置ではX>0 cmの領域にお いて、それぞれ顕著である。

次に、3ダクト形状における線量率を非散乱ガンマ線と散乱ガンマ線によるものに分け (468)

て検討する。Fig.5.18(a)~(c)に、Y=0、4 cmの線上について、3ダクト形状の非散 乱ガンマ線の線量率、散乱ガンマ線の線量率と、バルク形状の線量率(非散乱ガンマ線と 散乱ガンマ線を合わせた線量率)との比を示す。同図から、 θ =7°、14°、20°の各角 度配置に共通に指摘できる点は次の通りである。

- ① X > -20 cmの領域において、非散乱ガンマ線の線量率は $Y = 0 cm \ge 4 cm \ge で大きく異なる。$
- ②散乱ガンマ線のY=0㎝と4㎝における線量率の違いは小さい。
- ③同一水平面における非散乱ガンマ線の線量率の変動は、散乱ガンマ線のそれに比べて 大きい。
- ④ Y = 4 cmの線上では、散乱ガンマ線の線量率の方が非散乱ガンマ線のそれよりも大きく、同線上での非散乱ガンマ線の変動は Y = 0 cmの場合に比べて小さい。
- 各角度配置についての考察は次の通りである。
 - ① $\theta = 7$ 配置: Fig.17(a)の Y = 0 cmの線上における線量率のピーク値は非散乱ガ ンマ線によってほぼ定まる。3つのピークのうち、X = -10 cmのものが最も高く、 X = 10、25 cmの順である理由は、前節に示した通りである。
 - ② θ = 14° 配置: Y = 0 cmの線上における非散乱ガンマ線の線量率のピーク(Fig.5.18
 (b)のX = -5、10、25 cmの各点)のうち、X = 10、25 cmのものが高い理由は、これらの検出点に到達する非散乱ガンマ線は2つのダクトを横切るのに対し、X = -5 cmの検出点に到達する非散乱ガンマ線は1つのダクトを横切ることによる。
 - ③ θ=20° 配置: Y=0 cmの線上においても、X<0 cmの領域では散乱ガンマ線の線 量率の方が非散乱ガンマ線のそれよりも高い。この線上のX>10 cmの領域で、非散乱 ガンマ線の線量率が高い値を示す理由は、この領域に到達する非散乱ガンマ線は2~ 3 個のダクトを横切ることによる。

Y=0 cmの線上における線量率比の代表的なピーク点(Fig.5.17参照)に到達する非散乱 ガンマ線がダクトを横切る様子をFig.5.19に示す。

実験解析ではこれらの計算結果および考察を参考にして検出器面内の線量率をTable5.5 に示す4通りの近似で求めた。すなわち

- ①1分割計算: 検出器面を1つの領域として扱い、検出器面の中心における線量率で 代表させる。
- ②2、4、6分割計算: 検出器面の半分の面積を有する円を描き、Y=0cmの水平線として、2分割計算は同円上の90°と270°の点、4分割計算は45°、135°、225°、315°の点、6分割計算は30°、90°、150°、210°、270°、330°の点における線量率で、各小領域内の線量率を代表させる。

Table5.5には-30cm ≤ X ≤ 30cmの領域における各分割計算でのC/Eが示されている。 1分割計算でのC/Eは、7°配置で0.48~7.95、14°配置で0.84~4.63、20°配置で 1.05~3.70と1から大きく外れる。この理由は、実験は半径5.64cmの検出器面での線量率 であり、面内での線量率の違いは大きいが、計算ではこれを面の中心における値で代表さ せていることによる。以下に、2、4、6分割計算と実験との比較を述べる。3ダクトと バルク形状のこれらの線量率比をFig.5.20(a)~(c)に示す。なお、1分割計算における 線量率比は、Fig.5.17のY=0cmの線上での値に等しい。

(b) θ = 7° 配置

計算における3つのピーク点に到達する非散乱ガンマ線は、3つのダクトのうちのそれ ぞれ1つを横切る。これらのピークのうち、ダクトc出口部におけるものが最も高く、ダ クトa、b出口部の順となる。この理由は既に述べた通りである。

2分割計算でのC/Eは0.44~0.86で、計算値は実験値に比べて低いが、4、6分割計 算でのC/Eはそれぞれ0.51~1.64、0.43~2.03と計算のピーク値は実験値に比べて高い。

(c)θ=14° 配置

計算値のピークと谷は、これらの検出点に到達する非散乱ガンマ線のダクト内透過距離 の最短に対応する。線量率比は、実験および計算とも、 θ = 7°配置のそれとは違って、 X>0 cmの領域の方がX<0 cmの領域よりも高い値となる。この理由は、既に述べたよう に、X>0 cmの領域のピーク点に到達する非散乱ガンマ線は2つのダクトを横切ることに よる。

2分割計算でのC/Eは0.76~1.05で、計算値は実験値に比べて全体的に低い。4、6 分割計算でのC/Eはそれぞれ0.83~1.95、0.84~1.98で、計算値は実験値に比べて全体 的に高く、かつ4分割と6分割の計算はほぼ等しい値を示す。

(d) θ = 20° 配置

実験および計算の線量率比のピークがX=20m付近にある理由は、既に述べたように、 この領域に到達する非散乱ガンマ線は2~3個のダクトを横切ることによる。計算値には、 θ=7°14°配置で見られた顕著な凹凸は現れない。この理由は、検出点の移動に伴う非 散乱ガンマ線の遮蔽壁内での平均自由行程の変化が、他の角度配置におけるそれに比べて 緩やかなためである。

2分割計算でのC/Eは0.89~1.28で、計算値は実験値と良い一致を示し、4、6分割 計算でのC/Eはそれぞれ1.06~1.84、1.07~1.86で、計算値は実験値に比べて高い。4 分割と6分割の計算はほぼ等しい値を示す。

2~6分割の計算値は実験値とファクタ2以内で一致した。計算における凹凸が実験に 比べて大きい理由として、計算では線源面と検出器面を点線源と点検出器の集合として扱 っていることが考えられる。

(ii)7°配置の5ダクト形状における実験値と計算値の比較

この配置では半径1.78㎝の小型の円板型線量計を用いて測定が行われた。計算は実験値 のピークと谷を示す位置(X=-14、-2、4、18、22㎝について、計算点のY方向の位 置を0㎝、1.26㎝、(検出器面の1/2の面積を有する円の半径に相当)、1.78㎝(検出器 面の半径に相当)に変化させて行なった。実験値と計算値との比較をFig.5.21に示す。実 験値のピークと谷の位置におけるC/Eは、Y=0㎝の計算値の場合0.81~1.40、Y= 1.26㎝の計算値の場合0.78~1.30、Y=1.78㎝の計算値の場合0.77~1.23の範囲にある。 Y=0㎝の計算において、非散乱ガンマ線の線量率と散乱ガンマ線・非散乱ガンマ線を合 わせた線量率との比は、実験値のピークであるX=-14、4、22㎝、で0.82、0.61、0.51 と高く、谷であるX=-2、18㎝では0.15、0.29と低い。散乱ガンマ線の線量率はこれら のピークと谷において大きな変化はなく、変動幅は±12%以内である。したがって、線量

(470)

率の変動は主として非散乱ガンマ線によるものである。線量率比のピークは、実験および 計算ともダクトc出口部が最も髙く、続いてダクトa、b出口部の順となる。この理由は 既に述べた通りである。

計算値に含まれる誤差の要因としては、上述以外に次の点が指摘できる。

〔計算値が過小評価となる要因〕

- ①計算では1回散乱後のガンマ線の減衰を、点等方線源・無限媒質に対する再生係数を 用いた点減衰核法計算で行なっており、ダクト壁等で多重散乱しつつダクト内をスト リーミングするガンマ線を考慮していない。
- ②1回散乱後のガンマ線の減衰計算は、1回散乱点と検出点とを結ぶ線上の物質および 線上における物質の距離に基づいて行う。散乱点と検出点とを結ぶ線が遮蔽壁を斜め に横切る場合、計算では散乱点から遮蔽壁を垂直に透過し、遮蔽壁背面で散乱して検 出点に到達するような短い距離で遮蔽壁から出ていくガンマ線を考慮していない。 〔計算値が過大評価となる要因〕
- ①コンプトン散乱の微分断面積は入射ガンマ線のエネルギーが高いほど、前方方向の割合の大きい非等方分布を示す。前方方向の割合の大きい非等方分布線源に対する再生係数は公表されていないがこの値は点等方線源に対する再生係数と垂直な1方向の角度分布を有する点線源の再生係数の中間にあると考えられる。垂直1方向の点線源に対する再生係数は公表されていないが、等方分布の平面線源と垂直1方向の平面線源の再生係数の比較では等方分布に対するものの方が大きく⁽⁴²⁾、点線源においても等方分布に対する再生係数の方が垂直1方向に対するものよりも大きいと考えられる。したがって、前方方向に散乱した後のガンマ線の減衰には点等方線源に対する再生係数は過大値であるが、本計算では1回散乱後のガンマ線の減衰計算にこれを用いている。

②1回散乱後のガンマ線の減衰計算に無限媒質に対する再生係数を用いている。 (4)まとめ

複数の直円筒ダクト付きガンマ線遮蔽用コンクリート壁背面の線量率分布の測定を種々 の入射角度の平行ガンマ線について行い、複数のダクトを横切るガンマ線および複数のダ クト壁で散乱するガンマ線の効果を明らかにした。同効果は θ = 0°以外の配置において 顕著に現れた。すなわち、遮蔽壁背面の Y = 0 cmの水平線上において、単一ダクトとバル ク形状との線量率の比は、 7°、 14°、 20°配置について、それぞれ1.2~7.1、1.1~2.7、 1.0~1.9であるのに対し、 3 ダクトとバルク形状との比は、 3.6~12、1.3~5.0、1.1~ 4.3と高い値を示した。

3ダクト形状における実験値とG33YSN計算値との比較では、実験が半径5.64cmの 円板型線量計を用いて測定を行なっていることから、解析では検出器面を1、2、4、6 分割した計算を行い、各分割計算に対して検出器面の線量率を求めた。このうち、検出器 面の線量率を面の中心における線量率で表わす1分割計算のC/Eは、7°配置で0.48~ 7.95、14°配置で0.84~4.63、20°配置で1.05~3.70と1から大きく外ずれ、計算は全体 的に過大評価値を示した。この理由として、Fig.5.17に示したように、検出器面での線量 率の変動が大きいことが指摘できる。

73

(471)

2分割計算では、7°配置のC/Eは0.44~0.86で計算値は過小評価値を示し、14°、 20°配置のC/Eは0.76~1.05と0.89~1.28で計算値は実験値と30%以内で一致した。4 分割と6分割の計算では、7°配置のC/Eは0.51~1.64と0.43~2.03、14°配置のC/ Eは0.83~1.95と0.84~1.98、20°配置のC/Eは1.06~1.84と1.07~1.86であり、計算 値は全体的に高目の値を示した。14°、20°配置においては、4分割と6分割の計算はほ ぼ等しい値を示した。計算では、線源面と検出器面を線源と点検出器の集合で表わしてお り、計算値の凹凸は実験に比べて大きいが、半径5.64cmの検出器面を2、4、6分割した 計算は、-30cm $\leq X \leq 30$ cmの全測定領域において、実験とファクタ2以内で一致した。

7° 配置の5ダクト形状の測定では、半径1.78cmの小型の線量計を用いており、計算は 実験値のピークと谷を示す位置(X=-14、-2、4、18、22cm)において、計算点のY方 向の位置を0、1.26、1.78cmと変化させて行なった。これらの計算によるC/Eは0.78~ 1.40の範囲に分布した。



Fig.5.13 Experimental arrangement for proximity effect of straight duct

	concrete				
Н	0.015	S	0.0020		
С	0.0083	К	0.038		
0	1.199	Ca	0.154		
Na	0.039	Ti	0.0045		
Mg	0.014	Mn	0.0012		
Al	0.129	Fe	0.052		
Si	0.714	Ba	0.0026		
P	0.0014	Density	2.374		

Table	5.3	Element	composition	of
-------	-----	---------	-------------	----

Table 5.4 Coordinates of duct axes

Duct	X (cm)	Y (cm)
a	0.0	0.0
ь	17.8	0.0
с	-17.8	0.0
d	0.0	17.8
e	0.0	-17.8



n:.			. !	
Dir	nen	sion	s in	cm

Geometry	Arrangement of Duct
1 Duct	0
3 Ducts	a, b, c
5 Ducts	a, b, c, d, e
Bulk	No Duct

Fig. 5.14 Arrangement of ducts a, b, c, d and e in front of concrete shield wall

74

(472)



Fig.5.15 (a)~(d) Distributions of dose rate ratio of with 1-, 3- and 5-ducts to no-duct (bulk shield) at measuring positions behind shield wall

(473)



Fig.5.16 Calculational geometry for 3-and 5-ducts configurations



Fig.5.17 (a)–(c) Calculations of distributions of dose rate ratio of with-3-ducts to no-duct (bulk shield) on lines of Y=0, 2 and 4cm behind shield wall

(474)



Fig. 5.18 (a)-(c) Calculations of distributions of dose rate ratio of uncollided or scattered component with-3-ducts to both components of no-duct (bulk shield) on lines of Y=0 and 4cm behind shield wall





Detector point of calculation
Detector point of calculated maximum dose rate

Fig. 5.19 Detector point of calculated maximum dose rate with 3 ducts configuration and lines of uncollided γ -ray reaching point

Table 5.5 Subregions and calculation points in detector in 3 ducts calculations, and C/E values of ratios of dose rates with and without 3 ducts



Number of subregion in detector

Duct

Duct a

Shield Wall

Experiment

Roys 14°

-40 -30 -20

-10 0 10

X (cm)

Colculation

Ratio of dose rates behind shield wall with and without 3 ducts

10

5



-40 -30 -20 -10

0 10

X (cm)

20 30 40

• Experiment

Calculation

Number of subregions

n detecto



20 30 40

(476)



Fig.5.21 Comparisons of calculations with measurements at peak and valley of experimental dose rate ratio of with-5-ducts to no-duct (bulk shield) behind shield

5.7 1回屈曲ダクト付き遮蔽壁 (29)

実験配置をFig.5.22に示す。ダクトは一辺が20cmの短形で、100cm厚さ×150cm幅×100 cm高さのコンクリートブロック内に水平に設けた。コンクリートブロックの原子数密度は テストピースを分析して求めた。数値は文献(28)に示されている。ダクトと実験孔の中心 軸は同一水平面上にある。同図に示すようにダクト入口を座標原点とする。第1脚と第2 脚の間の角度を90°とし、第1脚と第2脚の交点Pとダクト入口・出口との距離は75cmと した。コンクリートブロックは、その中心Cを遮蔽壁から550cm離れた実験孔軸上に固定 させた。この中心Cを通る鉛直線を軸としてコンクリートブロックを回転させ、ガンマ線 ビームのコンクリートブロックへの入射角度を変化させた。入射角θは上から見て左廻り を正とする。実験はθ=0°、±10°、±20°配置にてダクト中心軸上の線量率をCaSO。 熱蛍光線量計で測定し、θ=0°配置の第2脚内に75cm入ったX=40cm、Y=0cm、Z= 75cmの点におけるガンマ線エネルギースペクトルをNE213シンチレーション検出器で 測定した。NE213の測定ブロックダイアグラムおよびアンフォルディング法は第4章 に示したものと同じである。

計算形状をFig.5.23に示す。計算では点等方線源を実験孔入口中心に置いた。入射エネ ルギースペクトルは、Table4.2の測定値を0~0.75MeV間は0.75~1 MeVでの値と同じとし て、0~9 MeVを0.5MeV間隔で18群に縮約して使用し、1回散乱線の群分けも同じとした。 1回散乱領域はコンクリートブロック内に設けた。遮蔽壁前面における $\theta = 0^{\circ}$ 配置の線 量率分布の実験値と計算値の比較をFig.5.24に示す。 $\theta \neq 0^{\circ}$ 配置では計算コード使用上 の制限から実験孔を省略し、この効果を1回散乱領域の設定で考慮した。Fig.5.25に実験 孔入口から見ることのできる領域と1回散乱領域との関係を示す。散乱点は(X、Y、Z) 座標で表示し、X方向は18点、Y方向は形状がY=0 cmの面で対称であることから

(477)

O cm ≤ Y ≤40cmの領域を9点、Z方向は16点とした。第2脚内におけるエネルギースペク トルの実験値と計算値の比較をFig.5.26に示す。ただし、計算値はダクト入口での線量率 で実験値に規格化した。計算値は非散乱線と再生係数を含まない1回散乱線に分けて示す。 測定値に含まれる統計誤差は、6MeV以下では10%以内、6MeV以上では10%を超えている。 同図から明らかなように、1回散乱線の計算値は2.0から6.5MeVの間で実験値と良い一致 を示し、非散乱線の計算値は6MeV以上で実験値と良い一致を示した。この結果は、1回 散乱法は2MeV以上のガンマ線の1回屈曲ダクト問題に適用できることを示唆している。 2MeV以下で計算値が実験値に比べて過小評価となった理由は、実験値には多重散乱線が 含まれているのに対し、同図に示す計算では非散乱線と1回散乱線のみを表示しているこ とによる。ただし、G33コードによる線量率計算では1回散乱線に再生係数を乗じて多 重散乱の効果を表示する。

ダクト内での実験値と計算値の線量率の比較を以下に示す。

(i) $\theta = 0^{\circ}$ 配置 実験値と計算値の比較をFig.5.27に示す。第2脚内の20cm < X < 40cm におけるC/Eの最大値は1.5(X = 30cmの点。ダクト入口からこの点までの線量率の減衰 は0.014)である。X > 40cmの領域では計算値は過小評価となり、X = 60cmの点における C/Eは0.6である。

(ii) $\theta = \pm 10^\circ$ 、 ± 20° 配置 計算では前述のように実験孔、遮蔽扉でのガンマ線の滅衰 は考慮されない。この配置では、Fig.5.25に示すように遮蔽扉の延長線と第2脚中心軸と の交点をLdとし、同図で示したヴィジブルエリアの境界線と第2脚中心軸との交点を Lsとすると、第2脚内の、X>Ldの領域では非散乱計算値は過大評価値になると考え られる。また、Table5.6に実験孔・遮蔽扉の形状を取り入れた $\theta = 0^\circ$ 配置の線量率計算 における非散乱線、1回散乱線および多重散乱線の割合を示すが、ヴィジブルエリアを越 えたX>Lsの領域では、非散乱線は散乱線に比べ極めて小さくなる。この配置では第2 脚内の計算値を次のように表示する。

(イ)X<Ld:非散乱線と散乱線を合せた値。

 (ロ)Ld<X<Ls:2種類の計算値で表示する。1つは非散乱線と散乱線を合せた 値(maximumとして表示)、他の1つは散乱線のみによる値(minimumとして表示)。
 (ハ)X>Ls:散乱線のみによる値。

 $\theta = 10^{\circ}$ 、20° 配置における実験値と計算値の比較をFig.5.28に示す。第2脚内、 X<30cmの領域で計算値は実験値と40%以内で一致し、X>30cmの領域では計算値は過小 評価となり、X=60cmでのC/Eは $\theta = 10^{\circ}$ 配置で0.6、 $\theta = 20^{\circ}$ 配置で0.25である。

 $\theta = -10^{\circ}$ 、 -20° 配置における実験値と計算値の比較をFig.5.29に示す。第2脚入口 において、ガンマ線のコンクリートブロック透過距離が最短になり、実験値、計算値とも ピークが生じる。第2脚内、X<30cmの領域でminimumと表示した計算値は実験値と20% 以内で一致し、X>30cmの領域では過大評価値になる。X=60cmにおけるC/Eは $\theta = -$ 10° 配置で1.40、 $\theta = -20^{\circ}$ 配置で1.35である。

ダクト内での線量率の減衰が3桁の本実験領域において、計算値は実験値と75%以内で 一致した。

80

(478)



Fig.5.22 Experimental arrangement of two-legged duct (Plan view)



(a)
$$\theta = 0$$



(b) $\theta = \pm 10^{\circ}, \pm 20^{\circ}$

Fig.5.23 G33 calculation model for two legged duct experiment

(479)









Fig. 5.26 Comparison of measured and calculated γ -ray energy spectra at X = 40 cm in second leg

10

10

10

10

10

0

Gamma-ray flux (Photons: cm² · sec⁻¹ · MeV⁻¹ · watt⁻¹)





Table	5.6	Percentage of each component of unscattering,
		single scattering and multiple scattering in
		calculated dose rate in configuration with $\theta = 0^{\circ}$

ector tion	Unscattering	Single	Multiple
Z m)	component (%)	component (%)	component (%)
0	98.0	0.8	1.2
15	93.8	2.9	3.3
30	91.7	4.4	3.9
50	92.5	4.1	3.4
72	94.5	3.0	2.5
75	96.2	2.0	1.8
75	30.0	29.4	40 . 6
75	36.4	27.4	36.2
75	18.6	34.8	46.6
75	1.1	29.5	69.4
75	0.1	22.7	77.2
	z 0 15 30 50 72 75 <	ector ition Unscattering component (%) 0 98.0 15 93.8 30 91.7 50 92.5 72 94.5 75 96.2 75 30.0 75 36.4 75 18.6 75 1.1 75 0.1	$ \begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} \\ \begin{array}{c} \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} \\ \end{array} \\ $

† The multiple scattering component means build

up due to the single scattering component.

(481)



along centerline of two-legged duct ($\theta = 10^{\circ}$ and 20°)

84

第6章 G33-GPコードによる本設計手法の検証

直ダクト付き遮蔽壁、直スリット付き遮蔽壁、斜ダクト付き遮蔽壁、斜スリット付き遮 蔽壁、オフセットスリット付き遮蔽壁および段付き円柱プラグ付き遮蔽壁について、第2、 3章で示した本設計手法の適用範囲内の種々の遮蔽壁厚、入射エネルギー、ダクト直径、 スリット幅にて遮蔽計算を行い、補償遮蔽を有するこれらの不規則形状部付き遮蔽壁の遮 蔽性能がバルク遮蔽壁でのそれと同程度になることを示す。

本計算においては、ダクトは水平に、スリットは垂直に設置されているとした。コンク リート遮蔽壁の原子数密度はTable4.1に示す値を用い、補償遮蔽体の鉄の密度は7.86g/cd とし、空気は真空として扱った。線源は点等方とした。その位置はダクト中心軸や段付き 円柱プラグのプラグ中心軸と同一水平面(Y=0 cm)で遮蔽壁前面から10km離れた点とし、 平行ビームのガンマ線が遮蔽壁に入射するとした。ガンマ線ビームの遮蔽壁の入射角は、 線源点を同一水平面上で移動させることによって変化させた。補償遮蔽体の厚さは第3章 に示した式で計算される最小値のmm未満の数値を切り上げて用いた。ただし、補償遮蔽体 の厚さの最小値は2mmとした。1回散乱領域は遮蔽壁内に設けた。その範囲は、遮蔽壁の 厚さ方向については遮蔽壁の前面から背面までとし、遮蔽壁の横方向および上下方向につ いては領域幅をパラメトリックに変えた計算を行い、1回散乱領域外側のコンクリートで 散乱したガンマ線によるダクト・スリット出口の線量率が1回散乱領域内で散乱したガン マ線による値に比べて無視できる範囲とした。

補償遮蔽を有する遮蔽壁とバルク遮蔽壁の線量率の比較は、直ダクト付き遮蔽壁、直ス リット付き遮蔽壁、オフセットスリット付き遮蔽壁、段付き円柱プラグ付き遮蔽壁につい ては遮蔽壁背面の線源と同一水平面(Y=0 cm)の線上にて行い、斜ダクト付き遮蔽壁、斜 スリット付き遮蔽壁については、補償遮蔽体としてのダクト管・スリット壁が遮蔽壁から 突出しているため、遮蔽壁背面から40cm離れた水平線上(Y=0 cm)にて行なった。なお比 較のため、補償遮蔽のないこれらの不規則形状部付き遮蔽壁とバルク遮蔽壁での線量率の 比較も示す。

6.1 直ダクト付き遮蔽壁

実際に施工されている直ダクトの直径はTable2.3に示すように通常1cm以上であり、且 つ小口径のダクトは大口径のものに比べてストリーミング量が少ないので、計算は許容最 大ダクト直径が1cm以上となる直ダクト付き遮蔽壁を対象とした。計算形状をFig.6.1に 示す。

遮蔽性能計算は、入射ガンマ線が単色エネルギーと連続エネルギーの場合について、遮 蔵壁厚T=75cm、150cm、入射角 θ =15°、30°として行った。連続エネルギーは、① JRR4実験孔からのスペクトル、②Barnwell再処理工場遠隔プロセスセルでのPWR使 用済燃料を線源とするスペクトル、を用いた。入射ガンマ線が単色エネルギーの場合のダ クト直径は、Table3.1に示すアルベド法に基づく許容最大ダクト直径とTable3.2に示す G33-GP計算に基づく許容最大ダクト直径のうちの大きい値(注:T=75cmでは Table3.1の値の方がTable3.2の値より大きく、T=150cmでは逆にTable3.2の値の方が Table3.1の値より大きい。)を用い、T=75cm、 θ =15°とT=150cm、 θ =15°、30° の計算では、この他に許容最大ダクト直径未満の値も使用した。結果をFig.6.2(a)~(d)

(483)

に示す。入射ガンマ線が連続エネルギーの場合は、まずバルク遮蔽壁での線量率の減衰率 をG33-GPコードで計算し、この値を(3.18)式のアルベド法に基づく許容最大ダクト 直径算出式に代入してダクト直径を求め、遮蔽計算に使用した。ここで、アルベド α_{D1} は、 $\theta = 15^\circ$ の場合0.03、 $\theta = 30^\circ$ の場合0.02とした^(2*)。ただし、JRR4スペクトルの場 合は、(3.18)式の許容最大ダクト直径がT=75cmでは15cmを超えるので、T=150cm ($\theta = 15^\circ$ 、30°とも、許容最大ダクト直径は5.3cmとなる。)についてのみ計算を行い、 Barnwellスペクトルの場合は、T=150cmでの許容最大ダクト直径が1cm未満であるため、 T=75cm(許容最大ダクト直径は、 $\theta = 15^\circ$ の場合1.6cm、 $\theta = 30^\circ$ の場合2.0cmとなる。) についてのみ計算を行った。結果をFig.6.2(e)、(f)に示す。補償遮蔽を有する直ダクト 付き遮蔽壁とパルク遮蔽壁との線量率の比は、ダクト出口部において、単色エネルギーで はT=75cmで最大1.3、T=150cmで最大1.2、連続エネルギーでは最大1.4を示し、ダクト 出口周囲では1以下となった。

Fig.6.2(a)~(f)に示す単色エネルギーと連続エネルギーについての結果から、アルベ ド法に基づいて定めた許容最大ダクト直径以内であれば、補償遮蔽を有する直ダクト付き 遮蔽壁の遮蔽性能はバルク遮蔽壁のそれと同程度かあるいは優れていると考えられる。



Fig.6.1 G33-GP calculational geometry of concrete wall with compensational shield for straight duct

86

(484)



Fig.6.2(a) Ratio of dose rates behind shield wall with and without straight duct calculated by G33-GP code for mono energy gemma-ray source.





Fig.6.2(b) Ratio of dose rates behind shield wall with and without straight duct calculated by G33-GP code for mono energy gamma-ray source.

(485)



Fig.6.2(c) Ratio of dose rates behind shield wall with and without straight duct calculated by G33-GP code for mono energy gamma-ray source.



Fig.6.2(d) Ratio of dose rates behind shield wall with and without straight duct calculated by G33-GP code for mono energy gamma-ray source.