

# 研究会記事

## 目次

15-1a 放射線測定系のフーリエ解析 第2報 (空中線量測定における電離槽線量計のレスポンス関数)	阪大医放	内森前田	田川田真	勝薰行	2
15-1b 放射線測定系のフーリエ解析 第3報 (深部線量測定における電離槽線量計のレスポンス関数)	阪大医放	内森前田	田川田真	勝薰行	8
15-1c 放射線測定系のフーリエ解析 第5報 (空間周波数領域における電離槽線量計の線質依存性)	阪大医放	内森前田	田川田真	勝薰行	15
15-2 ラジオグラフィー用両面フィルムのウイーナースペクトル	大日本塗料	土井邦雄			24
15-3 イメージオルシコン管を用いたX線テレビの1, 2の特性 （日立製作所亀戸工場）	矢野仲田	重峰信男			28
15-4 被写体のスペクトルIII	NHK基礎研 芝電気基礎研 東大医放 芝電気八王子	中島緑彦 木下幸次郎 竹中栄一 鍛晃一			28
15-5 骨の散乱について	NHK基礎研 東大医放電 芝	木下幸次郎 竹中栄一 鍛晃一 井内昭一	中島緑彦 — —	滝口隆	40
15-6 $^{192}\text{Ir}$ γ線撮影系のレスポンス関数	日本原子力研究所	前田頌			41
15-7 RIスキヤニング系のレスポンス関数	東大放射線科 芝電中研 NHK基礎研	竹中栄一 木下幸次郎 中島緑彦			45

- 放射線イメージ・インフォーメーション研究会 -

# 第15回 放射線イメージ・インフォーメーション研究会記事

日 時 昭和42年12月2日(土) 10:00~17:00

場 所 京都市北区衣笠北天神森町21

京都農林年金会館 電話 京都45局7746~8

出席者 (五十音順)

芦田暢夫, 伊藤 博, 伊藤 澄, 井内昭一, 今川房之助, 内田 勝, 金森仁志, 木下幸次郎,

佐柳和男, 佐々木, 高野正雄, 竹中栄一, 津田元久, 土井邦雄, 中島綠彦, 野田峰男,

林田重雄, 速水昭栄, 星 光二郎, 前田 頌, 森川 薫, 矢仲重信

22名

経過

(1) 報告ならびにあいさつ 内田

(2) 研究報告

司会 津田

放射線測定系のフーリエ解析 第2報  
(空中線量測定における電離槽線量計のレスポンス関数)

阪大医放 内 田 勝  
森 川 薫  
前 田 真 行

放射線測定系は線源，コリメーター，被照射体，線量計からなる。これらの要素はそれぞれボケと関係し，線型空間周波数フィルターの直列として扱う<sup>1)</sup>ことができる。

本報告では，空中線量測定における4 mm直徑の電離槽線量計によってひきおこされるボケを空間周波数の領域で解析する。

電離槽内の位置は電離槽中心を原点，その短軸方向をx軸，その長軸方向をy軸，右手系にz軸をとった直角座標系で表示する。つきの仮定のもとに，電離槽線量計の線像強度分布および空間周波数特性(MTF)を計算する。

1) 電離槽は円筒形である。半径r，長さ2d， $r < d$ 、

2) 電離電流は電離槽断面積に正比例する。

3) 電離槽内各点のX線に対する感度特性はどこも一様である。

実験条件はつきの通りである。整流回路はグライナッヘル結線定電圧方式，管電圧は，190 kVp(HVL 1.3mm Cu)，管電流25 mA，電離槽線量計の走査速度9.23 mm/min，鉛スリットは厚さ50 mm，縦100 mm，横200 mmの鉛レンガを2枚使って，巾1 mm，高さ200 mmのスリットを作り使用する。

まず，電離槽線量計のMTFを計算と実験によって求めた(Fig. 1)。すなわち，鉛スリットを通ったX線束の線像強度分布を電離槽線量計を走査することによって，計算および実験それぞれ求めた。つぎにそれらをフーリエ変換してMTFを求めた。

この電離槽線量計で測定したコリメーターによる照射野の線量分布をフーリエ変換する。これらを空間周波数領域で処理して，さらに逆フーリエ変換によって照射野の真の線量分布を求めた(Fig. 2)。

Fig. 1の結果から3つの仮定を吟味する。

1)の仮定によって得られた計算値と，実物の形から計算した空間周波数特性との間には数%の誤差がある。2)の仮定は電離電流が電離容積に正比例することから，ほぼ妥当であると考えられる。3)の仮定は問題である。実際，電離槽内各点のX線に対する感度は一様でない。 $a'$ 曲線と $2r = 4\text{ mm}$ および $2r = 6\text{ mm}$ についての計算値を比較すればわかるように，4 mm直徑電離槽線量計の実験による空間周波数特性( $a'$ )は低周波では $2r = 4\text{ mm}$ の計算値にやや近く，高周波では $6\text{ mm}$ のものに近い傾向を示している。これは $r \odot d$ のある中心部のX線に対する感度特性が他部分よりよいことを示している。また，低周波において，実験値が $2r = 4\text{ mm}$ の計算値より低周波側へ移行しているのは，電離

槽の air like の物質による電離が影響していると考えられる。 $\delta'$  曲線と  $2d = 16 \text{ mm}$  についての計算値と比較してみると、実際の電離槽線量計は全体として、 $2d = 16 \text{ mm}$  の計算値よりわずか低周波側に移行した空間周波数特性を示しており、この  $y$  軸方向については感度特性が一様であると考えてもよさそうである。

ここで興味があるのは偽解像である。すでに放射線撮影系において焦点による偽解像の存在<sup>2,3)</sup> は知られているが、放射線測定系においても電離槽線量計による偽解像の現象がここに見出された。周期的構造の線量分布の測定においては、十分注意すべきである。

Fig. 2 によって、焦点の size に起因するボケが如何に照射野を決定する上で大きな影響をもつかがわかる。

size の小さな電離槽は精度のよいものを作ることは困難であるし、不安定である。以上のように Fourier 解析の手法を用いることによって、電離槽の size によるボケを除去できるので、電離槽の size はかなり大きくとも、精度のよい安定なものを作ることが望ましい。

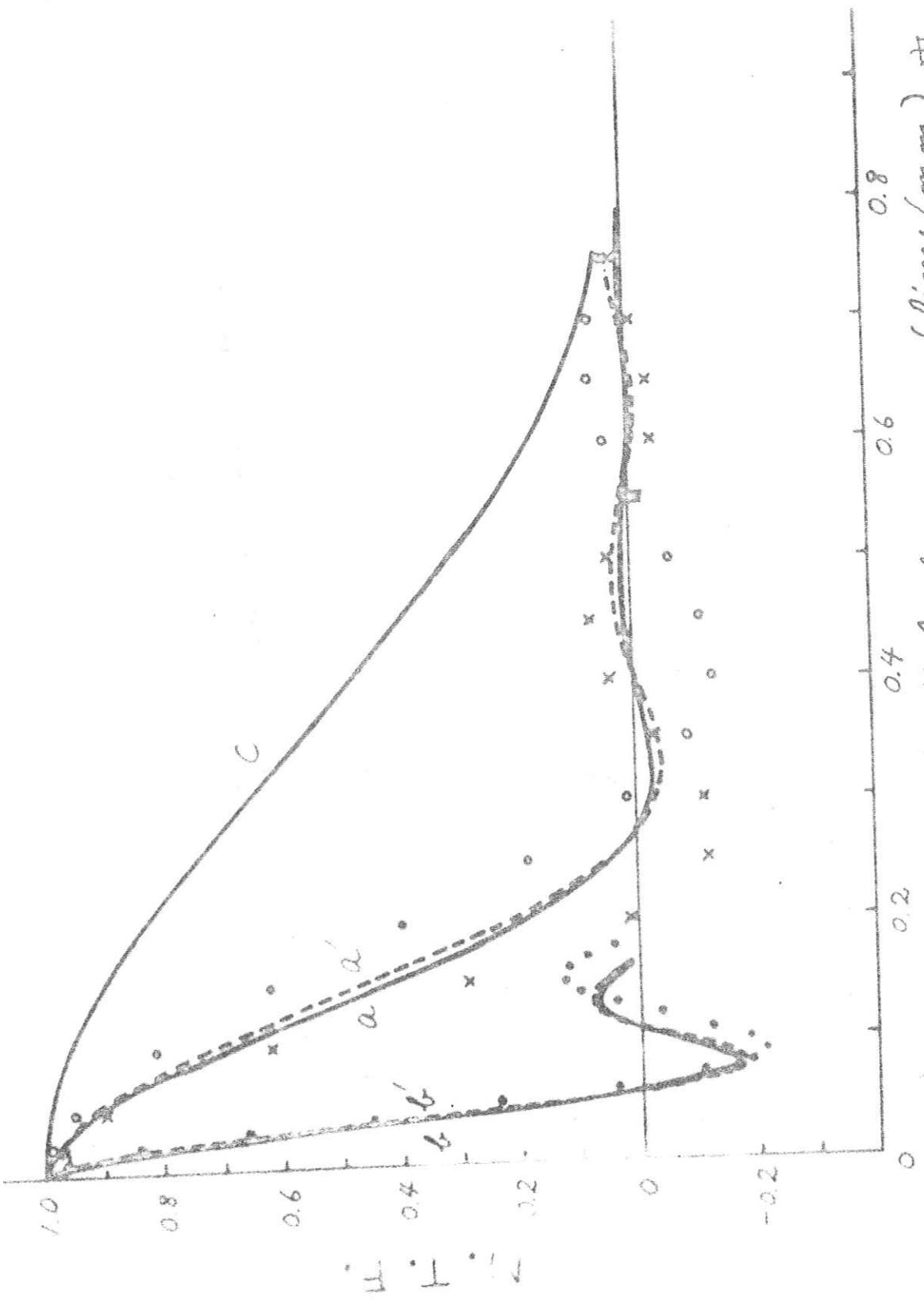
## 文 献

- 1) 内田、他：*R I I 研究会資料* No. 7-4 (1965)
- 2) 内田：*応用物理* 34 (1965) 97
- 3) 内田：*応用物理* 35 (1966) 708

Fig. 1. Comparison between calculations and experiments of MTFs of the ionization chamber. (a, b) Products of MTFs of the focus, the slit and the ionization chamber. a: In the x-component of the ionization chamber. b: In the y-component of the ionization chamber. a\*, b\*: MTFs of the ionization chamber in x-component ( $a^*$ ) and y-component ( $b^*$ ). c: Product of MTFs of the focus and the slit. O, X: MTFs of the 4mm dia. (O) and 6mm dia. (X) ionization chambers calculated in x-component.  $\otimes$ : MTFs of the 2d=16mm sized ionization chamber calculated in y-component.

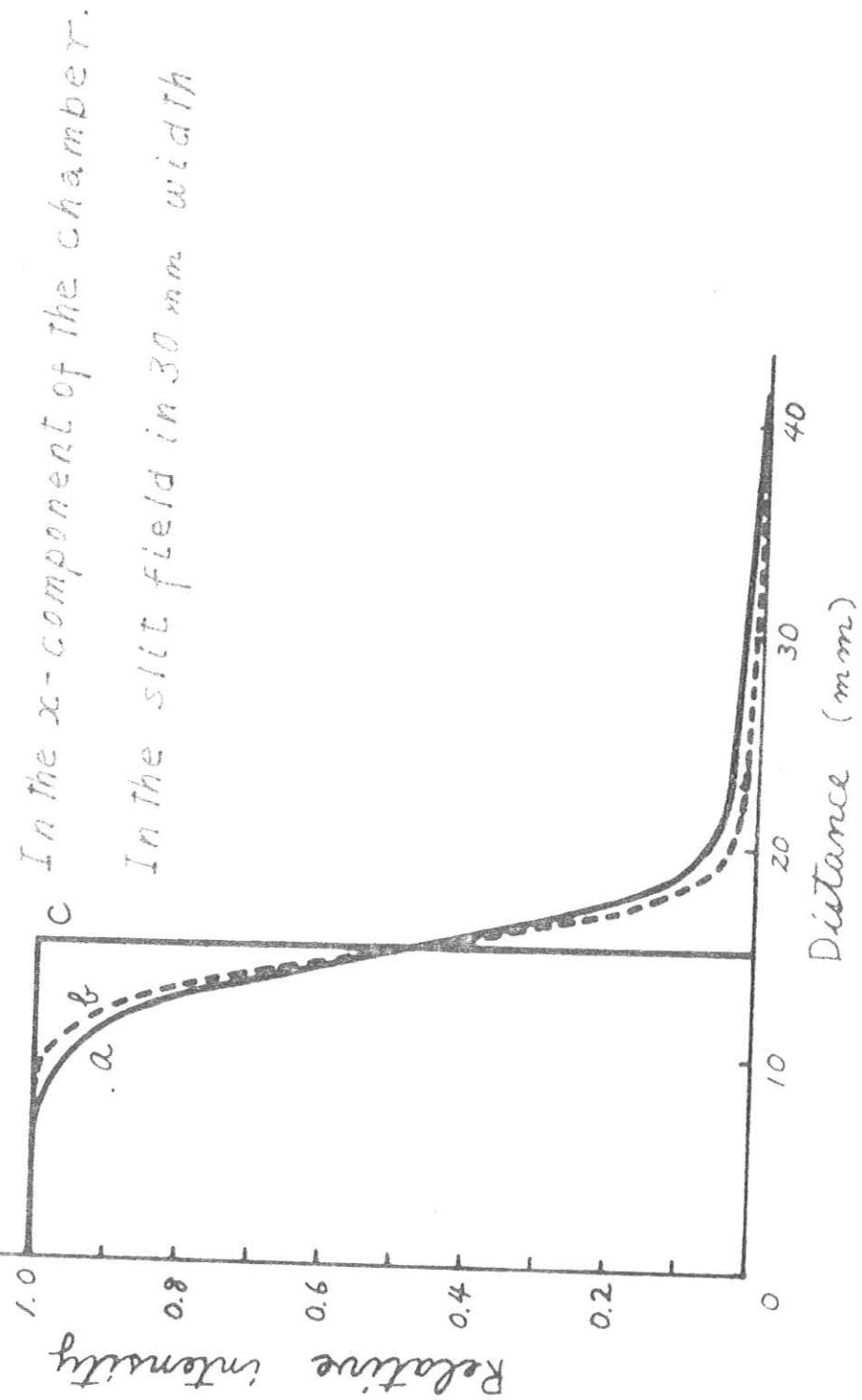
Fig. 2. The real dose distribution of the field calculated from their MTFs by inverse Fourier transforms. a: The dose distribution of the slit field affected by the blur caused by the focus and by the ionization chamber. b: The dose distribution of the slit field affected by the blur caused by the focus, i.e., desired real dose distribution. c: Geometrical dose distribution of the slit field.

Fig. 1 Spatial frequency (lines/mm)  $\times$



内田

Fig. 2 (a)



In the  $y$ -component of the chamber.

In the slit field in 50 mm width.

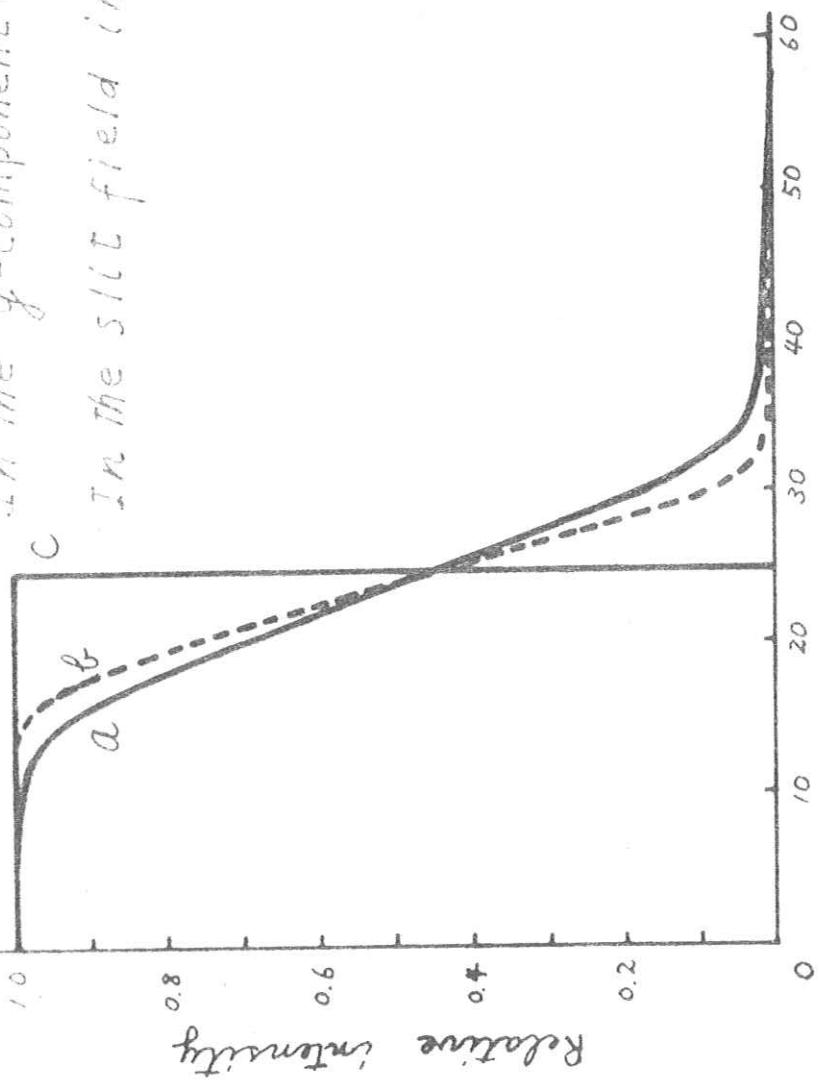


Fig. 2 (b)

Fig. 2  
(a)

内  
田

電  
子

# 放射線測定系のフーリエ解析 第3報 (深部線量測定における電離槽線量計のレスポンス関数)

阪大医放 内 田 勝  
森 川 薫  
前 田 真 行

本報告では、深部線量測定における電離槽の size の影響を取り扱う。計算と実験は第2報と同様な方法で行なう。ただこの解析においてはつぎの2点が異なっている。電離槽線量計は  $4\pi$  角方向から1点に入射する均等なエネルギーの散乱X線を測定する(仮定4)。電離槽は  $350\text{mm} \times 300\text{mm} \times 150\text{mm}$  のアクリル被照射体の中心に固定されている。

Figs. 1, 2 は計算および実験の結果を示している。

Fig. 1 の結果から4つの仮定を吟味する。仮定1)と2)は殆んど満足されると考えられる。

仮定3)には問題がある。Fig. 1(b)の曲線 b と  $2d = 16\text{ mm}$  についての計算値とを比較してみると、実験による  $MTF$  は計算値よりも低周波において著しく特性が低周波側によっている。これは線像強度分布で考えると、低線量域でフレアーと考えられる散乱線の計測効率が良いことを示している。すなわち、前報と同様に、 $r_0 d$  のある中心部のX線に対する感度特性が他部分より良いことを示している。これに反して、Fig. 1(a) における曲線 b と  $2r = 4\text{ mm}$  についての計算値を比較してみると、 $MTF$  は大体よい一致を示しており、この  $x$  軸の方向については感度特性はほぼ一様であると考えられる。

空中および深部線量測定時の電離槽線量計の  $MTF$  の実験値と計算値の相違の原因はどちらも同じであるが、その  $x$  軸と  $y$  軸の傾向は前者と後者とで反対である。これは両者におけるX線の電離槽への入射の様子が異なるためである。

仮定4)は直接X線を含んだ散乱X線中の実験では多少無理である。ことに高エネルギーになると散乱線の方向が直接線の方向に近づくため、さらにこの仮定は困難になる。

Fig. 1(a)において曲線 b と計算値がよい一致を示し、曲線 c と大きなひらきを示していることは電離槽の  $x$  軸方向では仮定4)はほぼ満足されると考えてよい。Fig. 1(b)において、曲線 c と計算値が  $x$  軸方向におけるよりも、わりあい近い値を示しているのは、計算値が空気中でも散乱X線でも電離槽の長さ  $2d$  が効いて、大きくは異なることを示している。もし仮定3)が満足されるならば、Fig. 1(a)におけると同様に曲線 b は計算値とほぼ等しくなるはずであり、したがって仮定4)はほぼ満足されると思われる。

Fig. 1(b)に示すように、測定した曲線の偽解像の程度は、曲線 c より小さい値を示している。これは、線像強度分布のエッヂの部分がなめらかにされるためである。

Fig. 1における曲線 b は、散乱X線のフレアーのために、低周波における  $MTF$  が曲線 c より、著しく低周波側によっている。

Fig. 2 の曲線 a, b の間の比較は、散乱 X 線の測定において、線量は  $y$  軸方向におけるものより  $x$  軸方向におけるものの方が多い測定されていることを示している。これは電離槽が円筒形であることから容易に説明できる。

したがって深部線量測定においては、 $x$  軸方向において得られる線量分布は  $y$  軸方向のものより真の値に近いが、一方、散乱 X 線はより大きな量を計測していることに注意せねばならない。

Fig. 1. Comparison between calculations and experiments of the MTFs of the ionization chamber. a: Product of the MTFs of the focus, the slit and the chamber in depth dosimetry. b: The MTF of the chamber in depth dosimetry. c: The MTF of the chamber in air dosimetry. o: The MTF of the 4mm dia. chamber in the scattered X-rays calculated. x: The MTF of the 16mm length chamber in the scattered X-rays calculated.

FIG. 2. The real dose distribution of the field, calculated from the MTF of the real field by inverse Fourier transforms. a: The dose distribution of the slit field affected by the blur caused by the focus and by the chamber in depth dosimetry. b: The dose distribution of the slit field affected by the blur caused by the focus, i.e., desired real depth dose distribution. c: Geometrical dose distribution of the slit field.

In the  $\chi$ -component of the chamber.

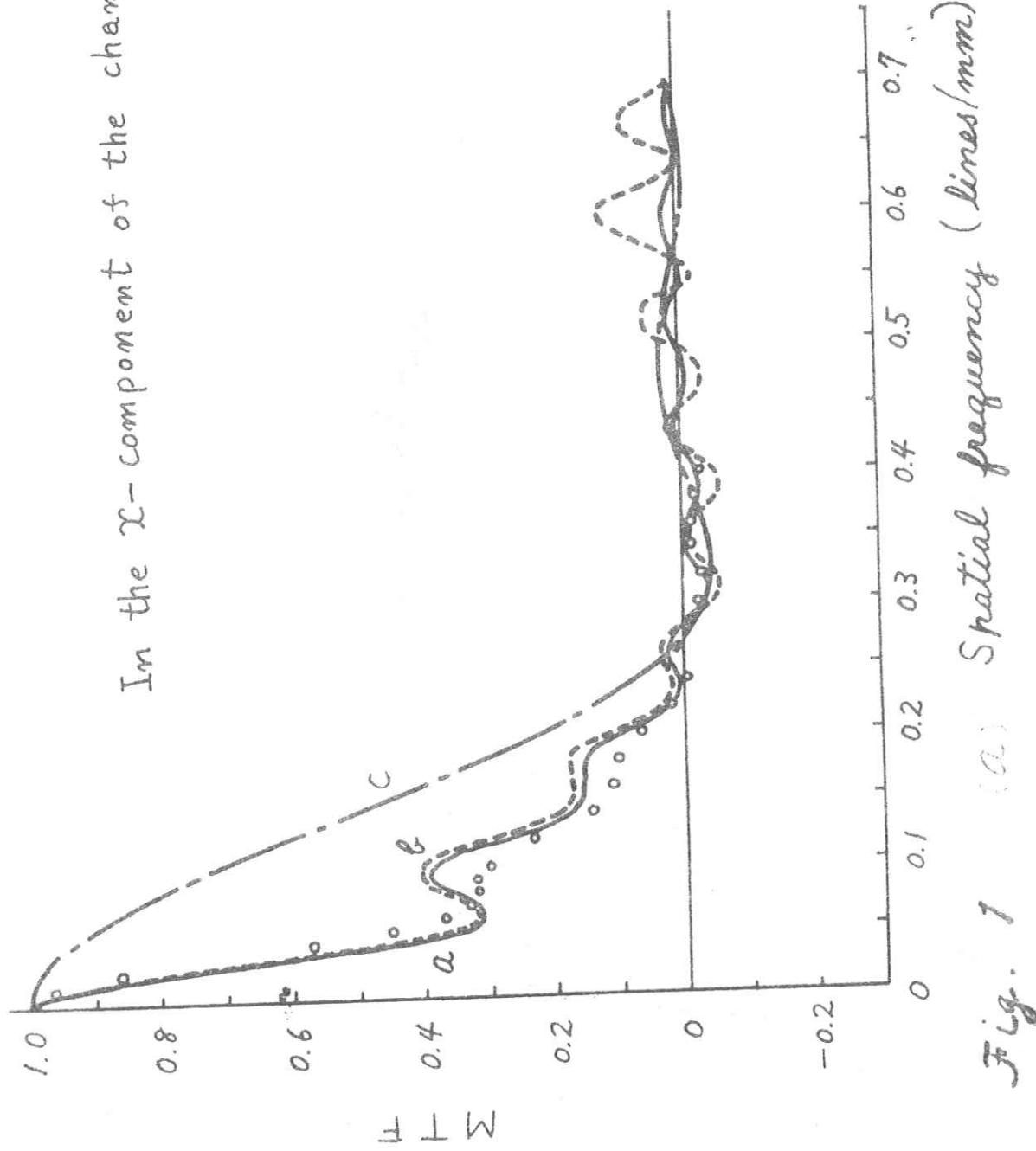


Fig. 1 (a) Spatial frequency (lines/mm)

In the  $y$ -component of the chamber.

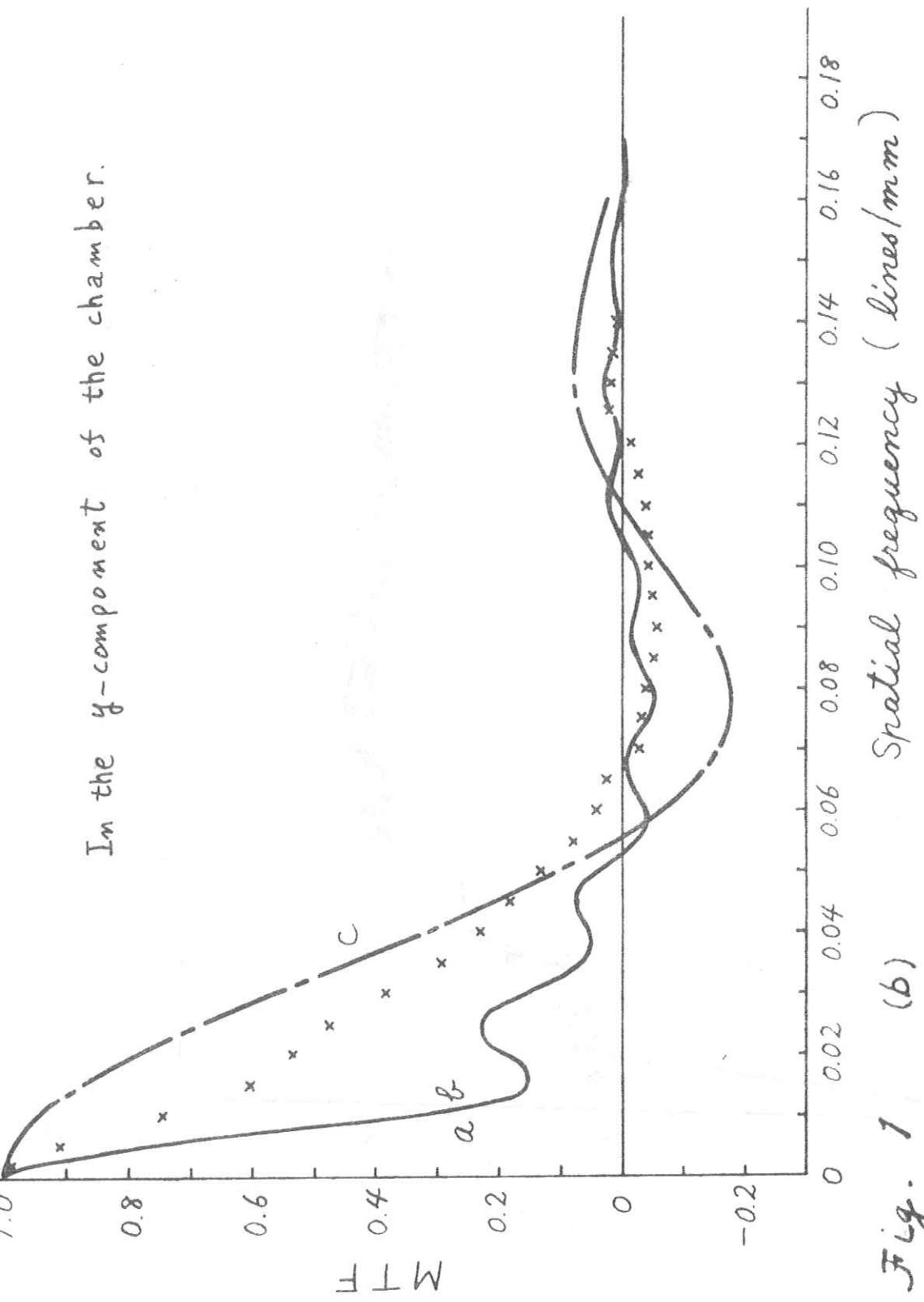


Fig. 1 (b)

Spatial frequency (lines/mm)

In the  $x$ -component of the chamber.

In the slit field in 30 mm width.

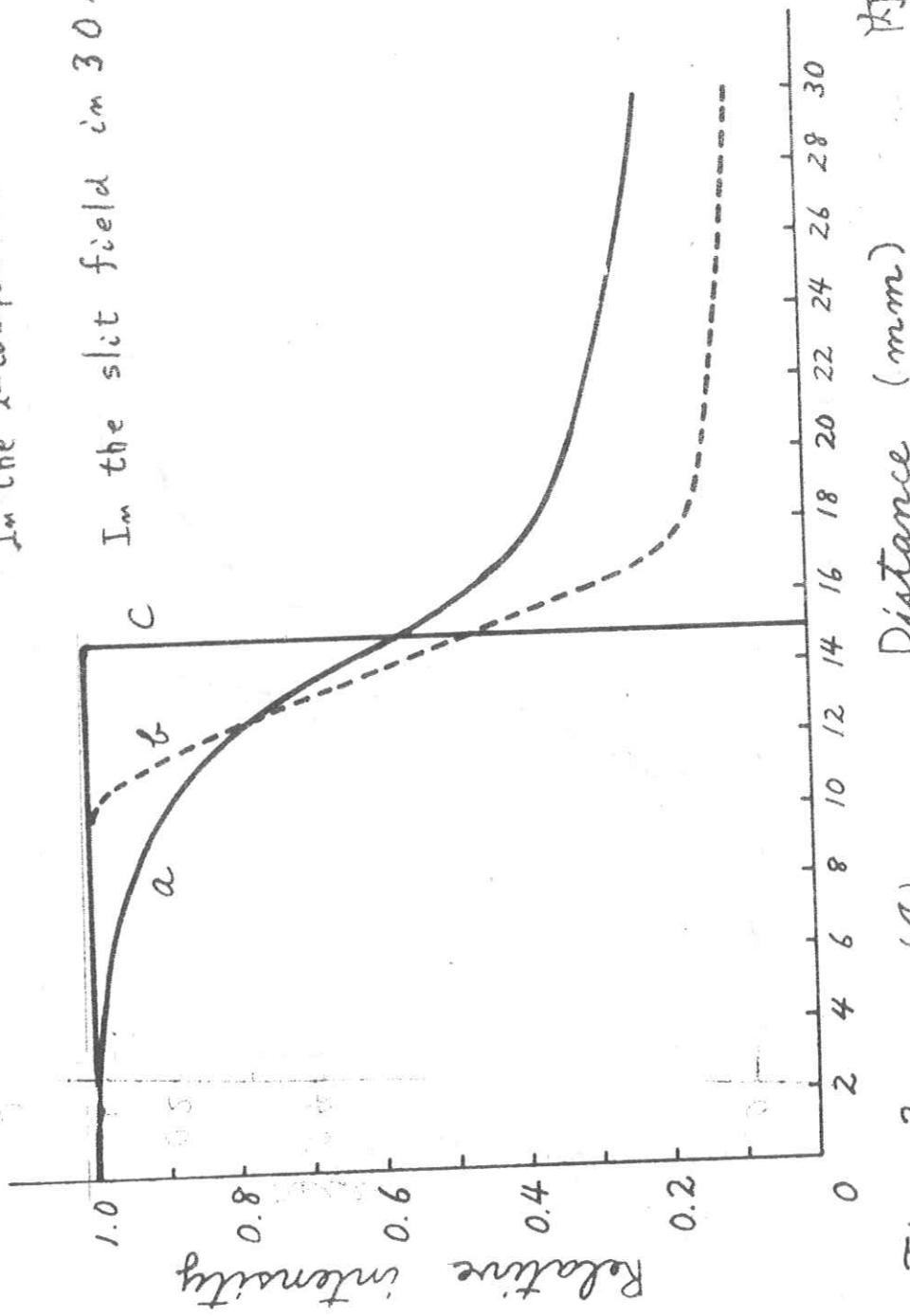


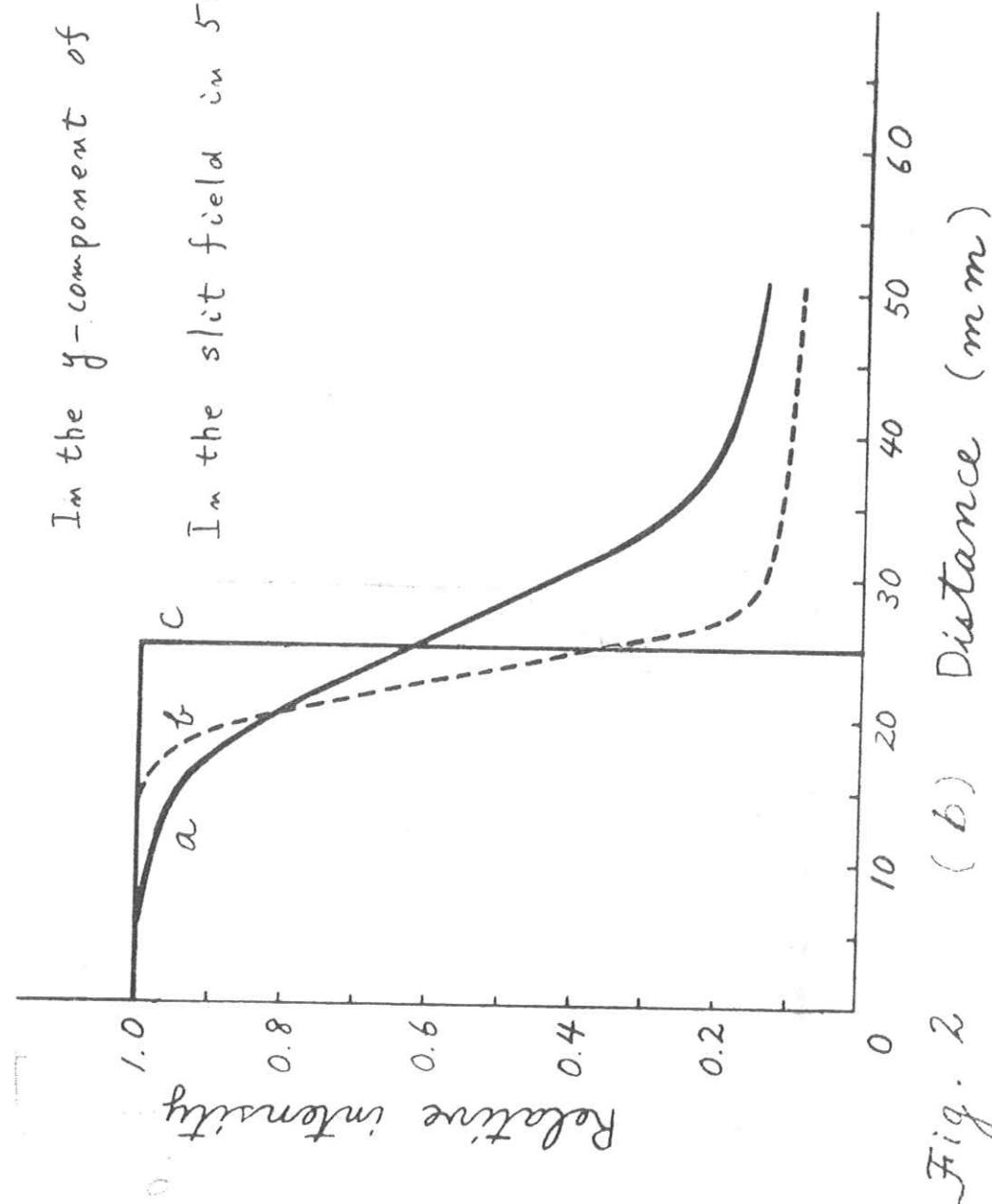
Fig. 2 (a)

内 田

田

Fig. 2 (b) Distance (mm)

Fig. 2



放射線測定系のフーリエ解析 第5報  
(空間周波数領域における電離槽線量計の線質依存性)

阪大医放	内	田	勝
森	川	薰	
前	田	真	行
和光災病	伊	藤	博

本報告では、 $^{60}\text{Co}$   $\gamma$  線の空中線量および深部線量測定における電離槽線量計のレスポンス関数を測定し、第2報と第3報で報告した計算値および 190 kVp X線の実験値と比較検討する。

空中線量に関する実験条件はつきの通りである。線源は  $^{60}\text{Co}$  ( $1.17, 1.33 \text{ MeV}$ )、電離槽線量計の走査速度は  $9.23 \text{ mm/min}$ 、鉛スリットは厚さ  $100 \text{ mm}$ 、縦  $50 \text{ mm}$ 、横  $200 \text{ mm}$  の鉛レンガを 2枚使って巾  $1 \text{ mm}$ 、高さ  $200 \text{ mm}$  のスリットを作り使用する。

まず、鉛スリットを通った放射線の線像強度分布を電離槽線量計を走査することによって実測し、これをフーリエ変換して空間周波数特性を求めた (Fig. 1)。

この電離槽線量計で測定したコリメーターによる照射野の線量分布をフーリエ変換する。これらを空間周波数領域で処理して、さらに逆フーリエ変換によって照射野の真の線量分布を求めた (Figs. 3(a) (b), 4(a)(b))。

Fig. 1 の結果から、 $^{60}\text{Co}$   $x$  軸方向は  $2r = 6 \text{ mm}$  の計算値に非常によい一致を示している。これは、air like が効いているものと考えられる。この影響は X線の場合より大きく効いている。

$^{60}\text{Co}$   $y$  軸方向に関しては  $2d = 16 \text{ mm}$  の計算値とほぼよい一致を示している。したがって感度が一様であるから仮定 3) は満足されていると考えてよいと思う。

つぎに深部線量に関する実験条件であるが空中の場合と異なるところは電離槽線量計が  $350 \text{ mm} \times 300 \text{ mm} \times 150 \text{ mm}$  のアクリル被照射体の中心に固定されていることである。

Fig. 2(a) の結果から  $^{60}\text{Co}$  深部線量測定時の線量計の MTF は X線でみられる振動が入っていない。これは  $^{60}\text{Co}$  においては側方散乱が少ないことを意味している。

また、この特性は深部線量測定の際の線量計の MTF が空中のそれに近いことを示している。そして  $2r = 4 \text{ mm}$  の計算値と実験値が一致しないから仮定 4) は成立しない。

また  $y$  軸方向の場合も  $x$  軸方向と同じく空中と深部それぞれの電離槽線量計の MTF は接近していることがわかる。

なお、線量計を走査することによって得られるものは線源、スリットおよび線量計の空間周波数特性の積であるから、フィルムドジメトリーを用いることによって線量計の MTF のみを求める。

Fig. 3(a)(b) は  $x$  軸方向、 $y$  軸方向の空中の線量分布であり、Fig. 4(a)(b) は同じく深部の線量分布である。曲線 c は幾何学的照射野、曲線 a は線源および線量計のボケを含んだもの、曲線 b は

われわれが求めようとしている線源のボケを含んだ線量分布である。

Fig. 1

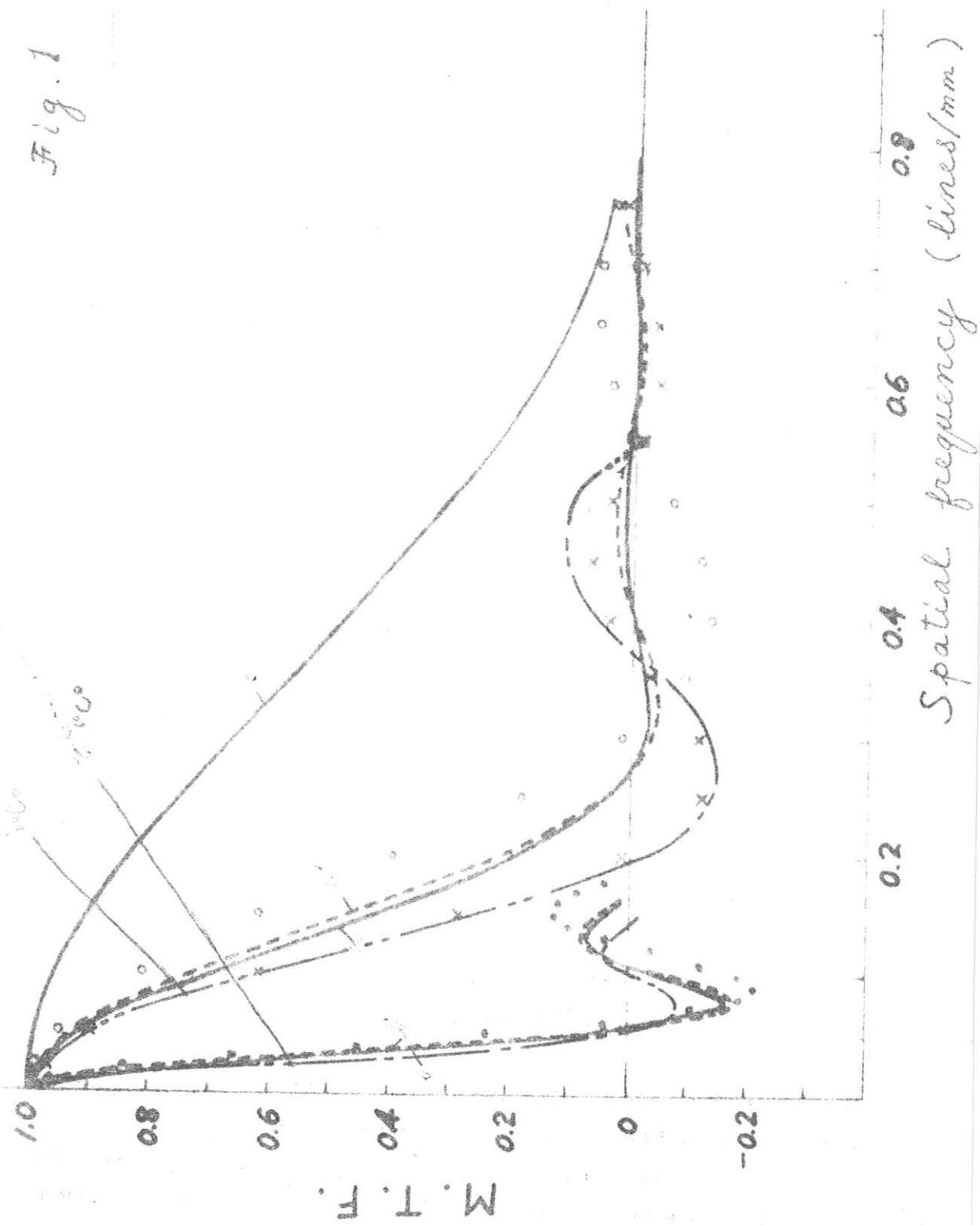


Fig. 2 (a)

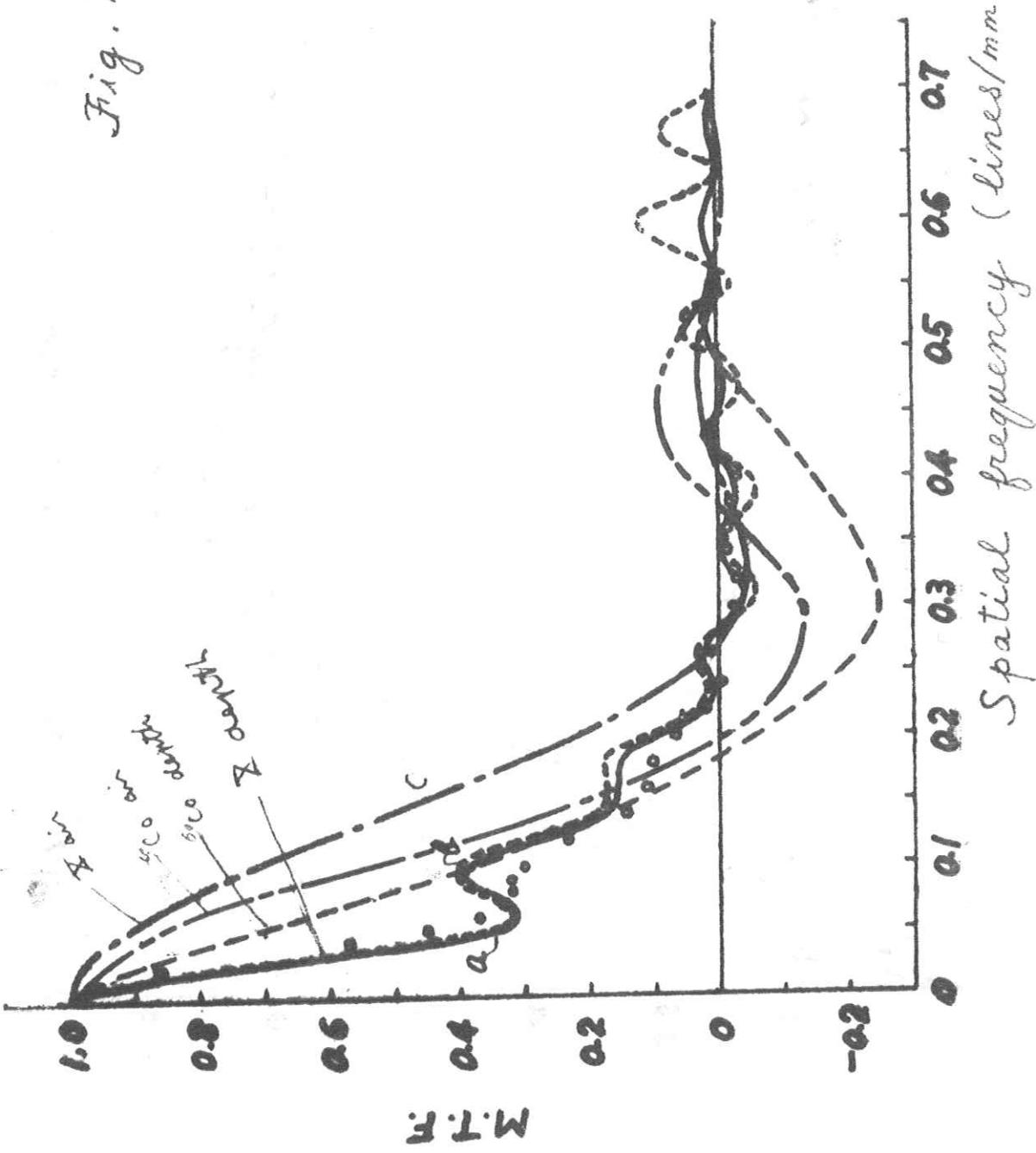


Fig. 2 (b)

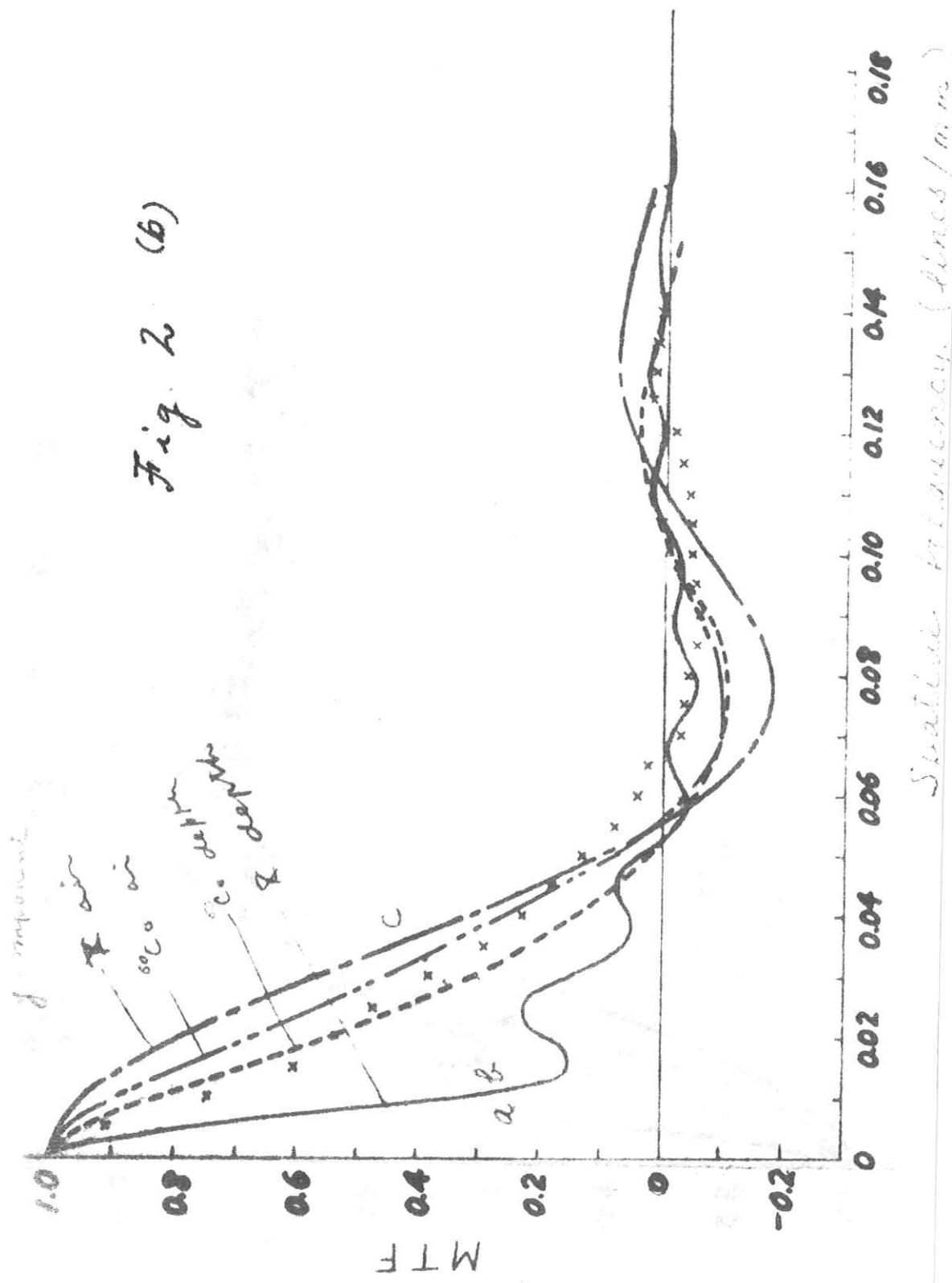
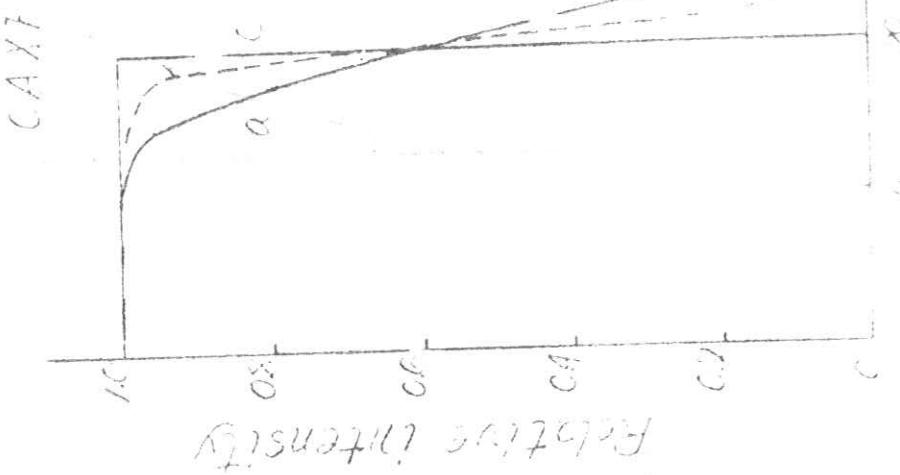


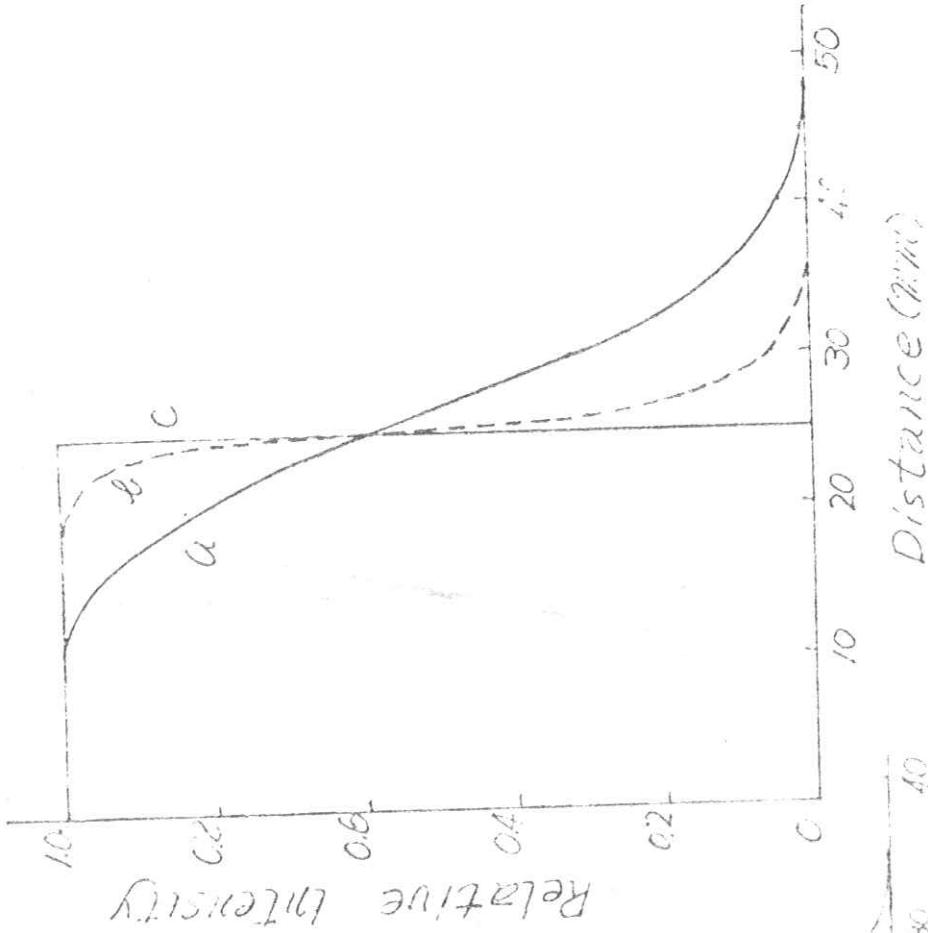
Fig. 3

(a)



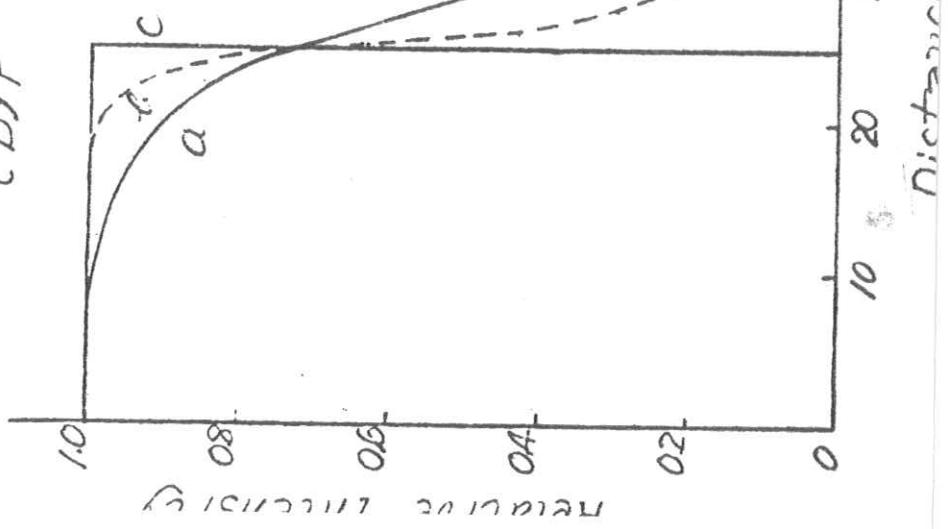
(b)

(b)



(b)

CDYF



(a) CDXF

CDXF

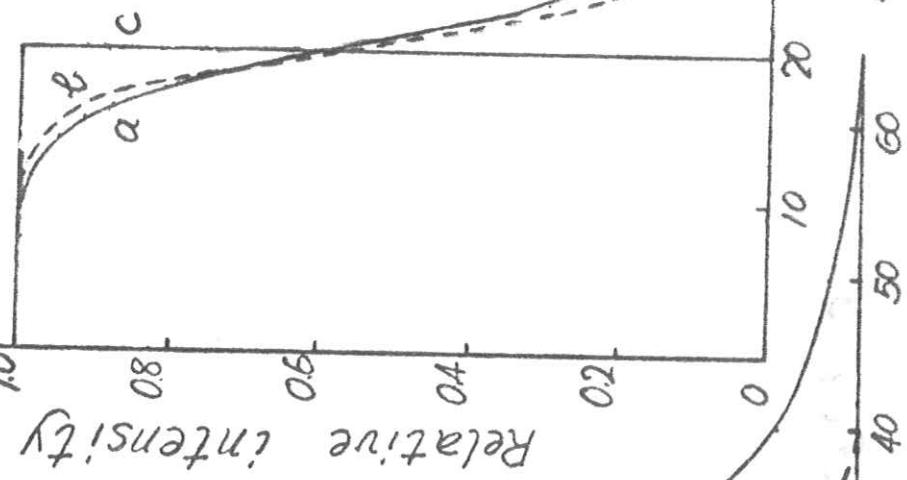


Fig. 4

(資料15-1)

質 疑 応 答

津田：求めようとしている理想的な線量分布は○曲線になるのか。

内田：○ではなく△曲線である。測定される実際の線量分布は線源のボケを含んでいるからである。

土井：4 mm 直径電離槽線量計のボケを除いて得られた△曲線は何mmの直径の電離槽で測定したものに相当するか。

内田：計算していない。

木下：sizeの小さな電離槽線量計は精度がわるく不安定であるといわれたが、そのデーターをこのつぎでよいからお知らせ願いたい。

森川：承知した。

## ラジオグラフィー用両面フィルムのウィーナースペクトル

大日本塗料・研究部 土 井 邦 雄

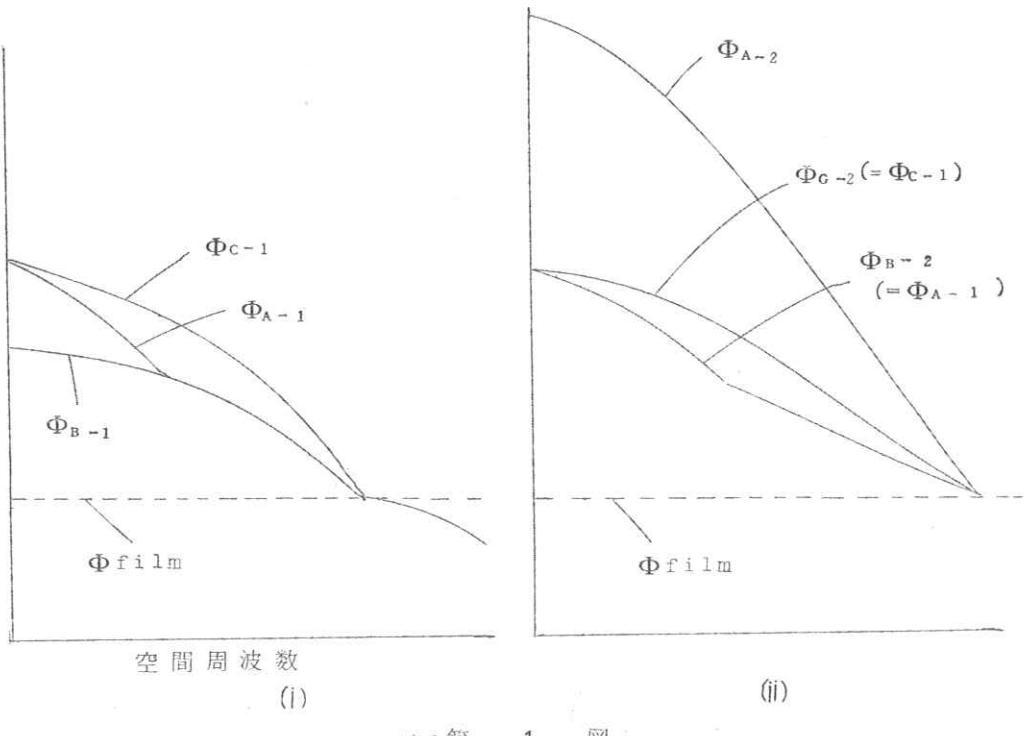
ラジオグラフィーでは、フィルムベースの厚さで分けられた2つの平面上の写真像が、これらを区別することなく同時に観察されている。この系の粒状性を評価する時、観察下のウィーナースペクトル(WSと略)は、2つの粒状図形が独立ならば簡単にそれぞれの加算によって得られる。しかし、この系の粒状原因と相互露光量に関する最近の実験結果は、2つの平面の粒状図形に相互相關成分のあることを示している。ところが、この系のWSは、従来主として片面フィルムあるいは両面フィルムの片側をはくりしたもので測定されているが、この理由は光学系の焦点深度のためである。しかし、フィルムを視覚的に観察する時には、我々は決して2つの平面上の図形を区別することはしない。そこで"見ているものは、測ったものと同じであろうか?"という疑問が起る。本研究では、これらの粒状性の差を3つの場合、即ち片面塗布(C)、両面塗布(A)および両面でも撮影後片面ハクリしたもの(B)について理論と実験から討議する。

相互露光量比  $k$ 、相互露光効果のMTF  $R(\nu)$ 、平均階調  $r$ 、平均露光量  $\bar{C}$ 、スクリーンモトル  $c(x)$ 、フィルムの粒状性  $f(x)$  とし、下附F、Bをフロントとバックに用いると、上の3つの系のWSは、

$$\Phi_A = r^2 \left\{ \frac{1 + k R(\nu)}{1 + k} \right\}^2 \Phi \left[ \nu : \frac{C_F}{C} + \frac{C_B}{C} \right] + \Phi \left[ \nu : \frac{f_F}{T} + \frac{f_B}{T} \right]$$

$$\Phi_B = r^2 \left\{ \frac{1 - k R(\nu)}{1 + k} \right\}^2 \left\{ \Phi \left[ \nu : \frac{C_F}{C} \right] + \Phi \left[ \nu : \frac{C_B}{C} \right] \right\} + 2r^2 k R(\nu) \Phi \left[ \nu : \frac{C_F}{C} + \frac{C_B}{C} \right] + \Phi \left[ \nu : \frac{f_F}{T} \right] + \Phi \left[ \nu : \frac{f_B}{T} \right]$$

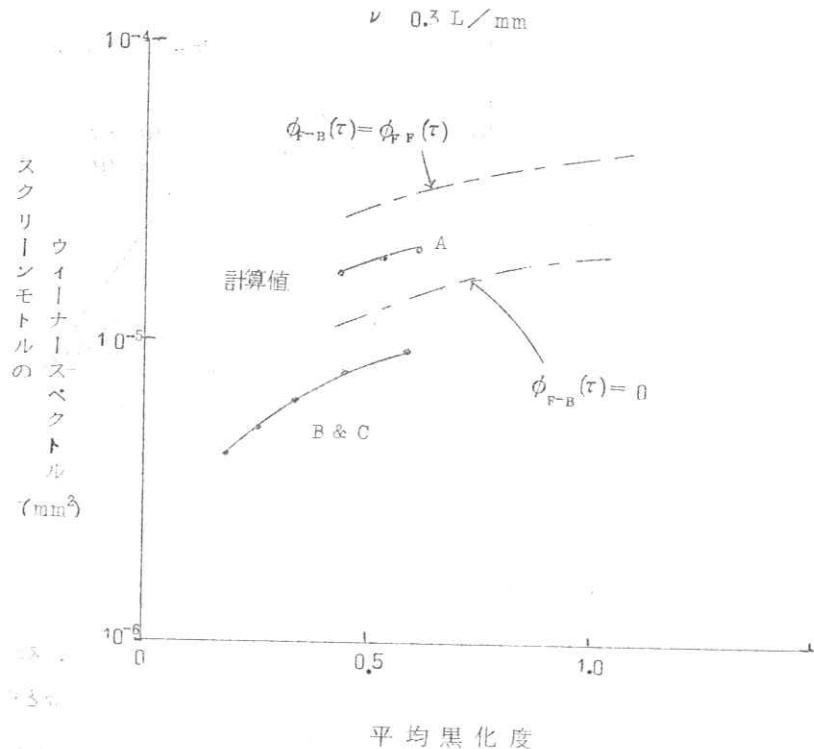
$$\Phi_C = r^2 \left\{ \Phi \left[ \nu : \frac{C'_F}{C} \right] + \Phi \left[ \nu : \frac{C'_B}{C} \right] \right\} + \Phi \left[ \nu : \frac{f_F}{T} \right] + \Phi \left[ \nu : \frac{f_B}{T} \right]$$



第 1 図

となる。フィルムの粒状性は、両面間で相関がないと考えられるから、この3つの式の差は、スクリーンモトルによる成分であり、 $c_F$  と  $c_B$  の相関の程度によって大きく変化する。第一図は、 $c_F$  と  $c_B$  に全く相関のない場合(i)と、 $c_F$  と  $c_B$  が完全に一致する場合(ii)の様子を定性的に示すが、後者では  $\Phi_{A-2}$  が  $\Phi_{A-1}$  の2倍も増強されている。

高速走査方式によって、3つの場合の WS を測定し、 $\Phi(0.3 \text{ L/mm}) - \Phi(10 \text{ L/mm})$  を低空間周波数のスクリーンモトルの評価尺度として用いると、黒化度依存性は第2図に示すごとく得られる。ここでは、B と C には殆んど差が認められない。これを基にして求めた A の理論値と実測との比較では、実測値は、 $c_F$  と  $c_B$  の相関がないものと完全にあるものの中間あたりを示している。以上から、両面フィルムの粒状性の WS は、両面の粒状图形の相関がかなりあるので、片面の測定では充分でないと結論される。相関の原因には、X線量子のゆらぎが考えられる。



第 2 図

(資料 15-2)

### 質疑討論

佐柳：ヴィーナースペクトルの相関による増強の理由として、相互露光 (cross exposure) によるものと、X線量子のゆらぎ (quantum mottle) によるものを考えている様だが、後者については、次の様に考えると、納得できないが、どう考えるか？ つまり 1 個の X 線量子が入射した時、フロント側で吸収されて螢光を出すと考えると、バック側へは行かず消滅してしまうから、相関を出す原因として考えにくい。

土井：それは量子効率が 1 の系ならば、その通りと考えられるが、スクリーンの量子効率は約  $10^3$  であり、事情が異なると思う。この  $10^3$  の値は数拾 keV の X 線がいくつかのエネルギーの degradation 過程を経て最後に約 4400 Å の可視光に変換されたものを、全体として観測して得られたものである。そこで、1 個の X 線量子が入射して、すべて、同一地点でエネルギーを失って  $10^3$  個の光量子を出すと考えるよりも、X 線量子の通路にそって、つまり、スクリーンの厚さ方向に線状に光量子を出すと考えている。

津田：フロント及びバックのスクリーンのX線量子を吸収する確立は、約 $1/10$ と言われているが、これから考えると、相関を考えにくい。吸収係数はランダム変数だと思う。

佐柳：相互露光効果による成分は省略できるとしてもよいか？

土井：BとCの差が検出できなかったので、その通りだと思う。

木下：最後のグラフが予稿とスライドで若干異う様だがスライドの結果からは、相関現象が黒化度の増加と共に減少している。これは $n$ が増加したためにX線量子のゆらぎの減少と同時に相関現象の減少を起こしているのであると説明することができる。

土井：予稿のグラフは、高濃度側の点が1つおちているが、あとはスライドのものと同じである。フリー ハンドで書いたために予稿のグラフには精度はありません。相関現象の説明については、定性的には私も木下さんの解釈通りだと思う。

木下：フィルムの厚さと顕微鏡対物レンズのN.A.は？

土井：フィルムのBase厚は、0.20~0.23mmで、乳剤は約0.02mm、対物レンズは×20、N.A.0.40である。

金森：X線効起の場合のルミネッセンス現象を説明する理論はどの程度研究されているでしょうか？

土井：理論的には、ほとんど研究されていない様に思う。

有名なJ.W.Coltman et alの論文では、先程の佐柳さんとの討議の中でた $10^3$ の量子効果を求めていいるが、物性論的な立場からの詳細な検討ではなく、現象を形式的に観測した結果である。

前田：スクリーンの厚さはどの位でしょうか？

上井：フロント及びバック共約0.1mmである。

前田：フロントとバックでCompton効果の起る可能性は、その程度のレンジでは、非常に少ないとと思う。この場合に、フィルムの粒状性は省略できると考えてもよいだろうか？

土井：この結果からは黒化度依存性を持ってはいるが、両面フィルムで黒化度1.0程度の場合、X線量子のゆらぎが支配的である。

X線吸収過程とルミネッセンスについては、増感紙の点像強度分布の半値直径が約0.1mmなので、この中で起るX線量子のCompton効果や光電効果は区別できない。つまりフロントとバックの相関現象を論じる時に観測される量は、この0.1mm程度を最少領域として、求めているので、この領域の蛍光強度が、フロントとバックで相関を示したと言うことになる。

津田：やはり平均的な意味で、相関の可能性はあると思う。

前田：工業用フィルムの場合には、粒状性については、フィルムの性質が支配的である。

## イメージオルソコン管を用いたX線テレビの 1, 2 の特性

(株)日立製作所亀戸工場

矢仲重信 野田峰男

## 被写体のスペクトル III

NHK基礎研 中島 緑彦

芝電気基礎研 木下 幸次郎 井内 昭一

東大医放 竹中 栄一

芝電気八王子 鎌 晃一

### 1 はしがき

X線撮影系設計の基礎資料を得るために、X線像における診断要素の様々な像、また、これら像の集団像——観察対象像——のスペクトルを知ることと、これら観察対象像に対する周波数帯域制限による識別値などを少なくとも求めておく必要がある。これらのスペクトルと周波数帯域制限による観察対象像の識別閾値から、X線撮影系を構成する所の必要な空間周波数帯域幅がわりに容易に求められる。これらの識別閾値に関しては、極めて鮮鋭な観察対象像を用いて視覚実験を行ないその結果はすでに報告をした<sup>1)</sup>。しかし、この視覚実験において周波数帯域制限した——ほかした——観察対象像の識別評価をする際、観察対象像に対してどの程度までの細部を観察しているかが知り得ない。そこで、観察対象像のスペクトルを求める際、どの程度までの細部を観察しているかを、求めたスペクトルに濁波制限をし、濁波制限したスペクトルを合成再成した濁波制限像について調べた。この濁波制限像とこの元の像——原像——との比較評価として、原像と濁波制限像間の細部表現の差の程度を“へだたり量”で表示した。

これらの事柄に関してはすでに一部この席で報告した<sup>2)</sup>。今回はすでに調べてあるこれら識別閾値の観察対象像に対する像のスペクトルがほぼ終わったのでその結果を報告する。

### 2 方法と試料

これら周波数帯域制限に対する識別閾値を求める方法は周波数帯域制限像に対してレンズの defocus 像を視覚実験の提示像とし観察対象像に対して医者に観察させ、識別閾値の観察対象像を指摘させた。また観察対象像に対するスペクトルは計算機での Fourier 変換と像再生の逆 Fourier 変換と

で計算した。

試料としては、第一図の左側の流れ図にも示してある通り、極めて鮮銳なX線写真を35mm Neopen Fフィルムに複写し、これをキャビネ判の月光V3号印画紙に、またはA1乾板に焼付したもの原試料とした。視覚実験用試料はさらにこの原試料を種々にdefocusさせながら再複写しキャビネ判月光V3号印画紙に焼付したもの用いた。ここで、このdefocus量の標準尺度として原試料を再複写する際、ジーメンス・スター系の原試料の図隅に貼付して、一次反転像の起る境界点を目安にした。他方、スペクトル計算用試料は第一図の流れ図にある様に、A1乾板に焼付したものを用いこの試料をミクロホトメータで濃度測定し、さらにこれらを濃度から透過率に数値変換したデータを計算機の入力像とし、原像と呼ぶことにする。これら観察対象像ごとに原像のスペクトルを計算し、このスペクトルから合成再生像を形成させ、一方、原像のスペクトルに濾波制限を順次施し、これら濾波制限したスペクトルから合成再生した濾波制限像を形成させた。ここで濾波制限の関数形として、Gauss分布、矩形とか $\sin x/x$ などが上げられるが、計算の簡便さでは矩形分布が、また視覚実験のdefocus像には反転像が存在していることを考慮すれば $\sin x/x$ が近似形として用いらる。この様な方法で濾波制限した像と原像との比較するために濾波制限 $S(x)$ と原像 $O_g(x)$ との差の絶対平均値をとり、これを“へだたり量” $\Delta S$ と定義して調べた。

$$\Delta S = S \int_a^b |S(x) - O_g(x)| dx / (b-a) \quad (\text{または} \sum |S(x) - O_g(x)| \Delta x / n \Delta x)$$

### 3 結 果

これらの事柄について調べた例として腰椎骨骨梁構造のスペクトルを、第二図に示す。この骨梁構造は網目構成しているのでスペクトルにも周期的構造が現われている。それは0.5, 1.4, 2.3, 3.5 lines/mmの個所にピーク値があり、ほぼ0.6 lines/mmの倍数になっていることで分る。このスペクトルに、何点かの $\sin x/x$ 関数形で濾波制限を施し、これらの濾波制限したスペクトルから濾波スペクトルに、何点かの $\sin x/x$ 関数形で濾波制限を施し、これらの濾波制限したスペクトルから濾波像を合成再生した例を第三図に示した。この第三図の上段は原像で、濾波制限帯域幅を狭めて行くにつれ下段へと変化する下段の濾波制限像は上段の原像に比較、細部がほとんどないこのcut-offのように周期的で面積のあるものは、比較的悪い像でも識別できることが分かる。第四図には、濾波制限の帯域幅を狭めて行った時のへだたり量の変化を示す。これらの事柄について他の観察対象像でも調べた。その結果を第一表に列記した。

ただし、表中のへだたり量とスペクトル成分の値は識別閾値の周波数における各値と成分であり、へだたり量の単位は透過率で表示した信号振幅であり、スペクトル成分は零周波数（直流成分）を100%にとり、量の値は透過率で表示した信号振幅であり、スペクトル成分は零周波数近傍の最大値をとったときの割合（%）で（）の中の値は、スペクトル成分中で直流成分以外で零周波数近傍の最大値を100%にとったときの値を示す。また——はスペクトル計算をしていないことを示す。

#### 4 今後の方針

被写体のスペクトルを求める方法として、一次元のスペクトルを算出したが、実際、我々が像を観察するときとか、また視覚実験で帯域制限した像の識別評価するのにも二次元とか三次元とかで観察している。本実験に用いた像は二次元的空間でありスペクトルを調べたのは一次元である。そこで二次的スペクトルを調べるために、二三の観察対象像について、角度方向に対する走査をし、スペクトルを算出した所、角度依存によるスペクトルが現われた。このことからも、一次元のスペクトルを二次元のスペクトルへと拡張し評価せねばならぬ余地がある。今後、これらについて調べたい。

#### 参考資料

- 1) 竹中他：被写体のスペクトルⅠ；第11回 RII 研究会資料
- 2) 木下他：被写体のスペクトルⅡ；第13回 RII 研究会記事，P 9～12

## 42.1.2.2 RI研究会資料

## 骨X線像の識別いき値、へだたり量とスペクトル成分

観察対象個所	骨X線像の識別いき値	へだたり量	スペクトル成分
1 上頸枝の骨梁構造	1.2	2.5 ~ 3 %	Ⓐ 1 ~ 2 % ( 2 ~ 5 ) %
2 骨縫合	0.5 ~ 0.7	5 ~ 5.5 %	Ⓑ 0.8 ~ 1.5 % ( 4 ~ 8 ) %
3 中硬膜動脈静脈の圧痕	0.5 ~ 0.7	5 ~ 6 %	( 3 ~ 3 ) %
4 乳突起峰巢	0.3 ~ 0.6	4 ~ 5 %	0.4 ~ 3 %
5 トルコ鞍后壁突起	0.15 ~ 0.24	11 ~ 12 %	—*
6 脳下垂体瘤	0.15	—	—*
7 蝶形骨洞	0.1 ~ 0.16	—	—*
8 大腿骨	0.18	—	—*
9 膜蓋骨	0.3	—	—*
10 大腿骨両側骨	0.2 ~ 0.3	9 ~ 12 %	3 ~ 5 % ( 8 ~ 30 ) %
11 大腿骨幹中央部の骨質と骨体質との境界	0.2 ~ 0.3	7.5 ~ 9.5 %	3 ~ 5 % ( 9 ~ 70 ) %
12 大腿骨頸上部の骨質と骨体質との境界	0.2 ~ 0.3	10.5 ~ 12 %	1 ~ 9 % ( 0.8 ~ 8 ) %
13 大腿骨骨幹中央部の骨梁構造	0.5 ~ 1.0	5.5 ~ 7.5 %	0.3 ~ 3 % ( 13 ~ 60 ) %
14 大腿骨頸上部の骨梁構造	0.5 ~ 0.7	8 ~ 9.5 %	1.6 ~ 8 %
15 大腿骨の膝蓋骨と重なった部分の骨梁構造	0.5 ~ 0.8	5.5 ~ 9.5 %	1.0 ~ 5 % ( 10 ~ 40 ) %
16 第二腰椎の輪郭	0.18	6 ~ 10 %	4 ~ 10 % ( 35 ~ 100 ) %
17 機突起	0.18	—	—*
18 第1, 第2 棘椎間	0.18	11 ~ 12 %	1.5 ~ 7 % ( 15 ~ 90 ) %
19 椎弓根	0.7 ~ 1.7	—	—*
20 上関節突起	0.25 ~ 0.5	—	—*
21 椎体の骨梁構造	0.5 ~ 0.7	7 ~ 9 %	1.2 ~ 4 % ( 15 ~ 60 ) %
22 機突起と重なった所の骨梁構造	1.0 ~ 1.7	3.5 ~ 5.5 %	0.2 ~ 3.5 % ( 1 ~ 20 ) %

ただし、へだたり量とスペクトル成分は、識別いき値の閏波数点での各量成分である。

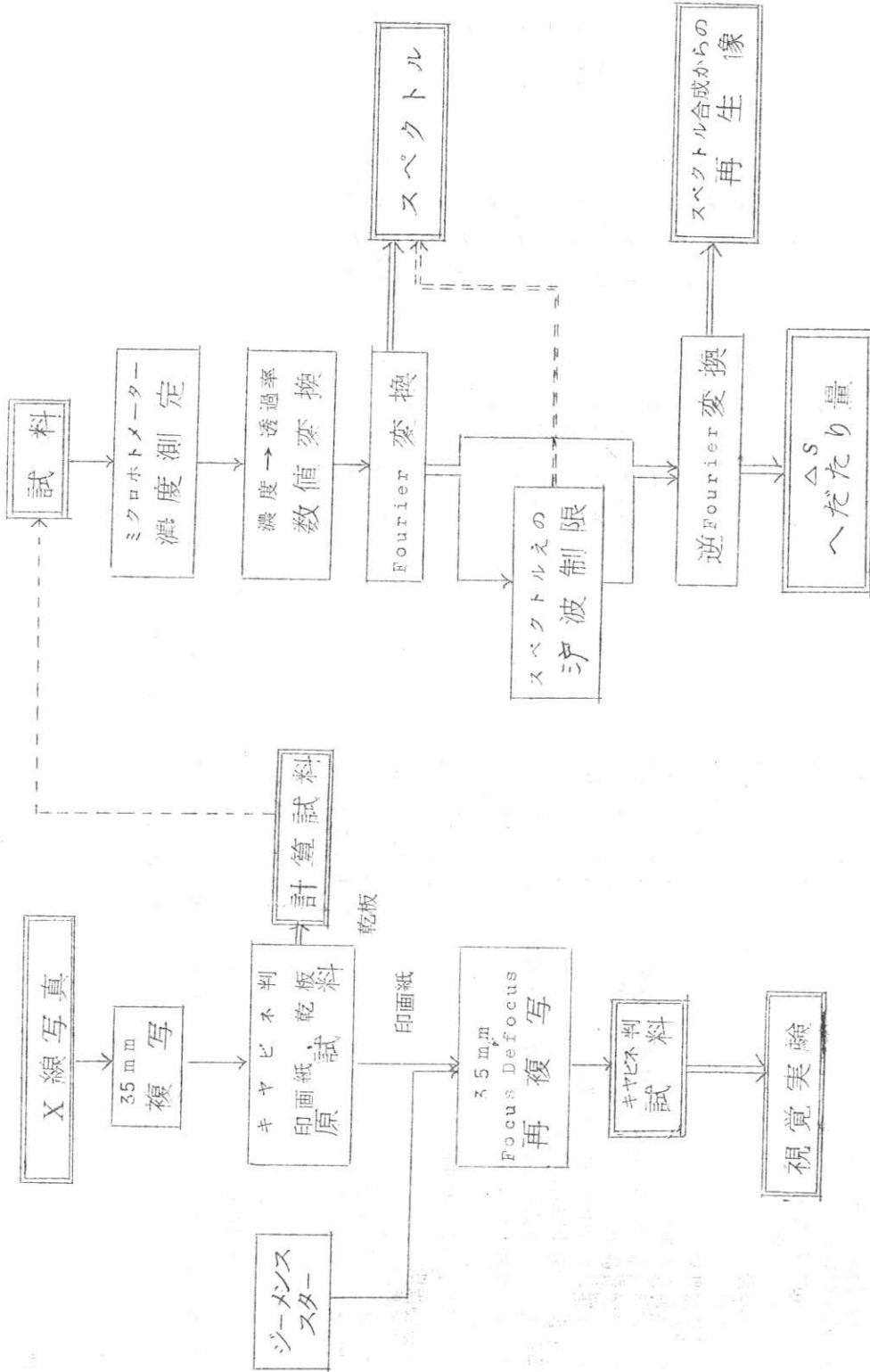
Ⓐ直流成分を100%としてスペクトルは求め、へだたり量は透過率で表示した。

Ⓑスペクトル成分( )は、零閏波数近傍の最大値を100%にしたときの値。

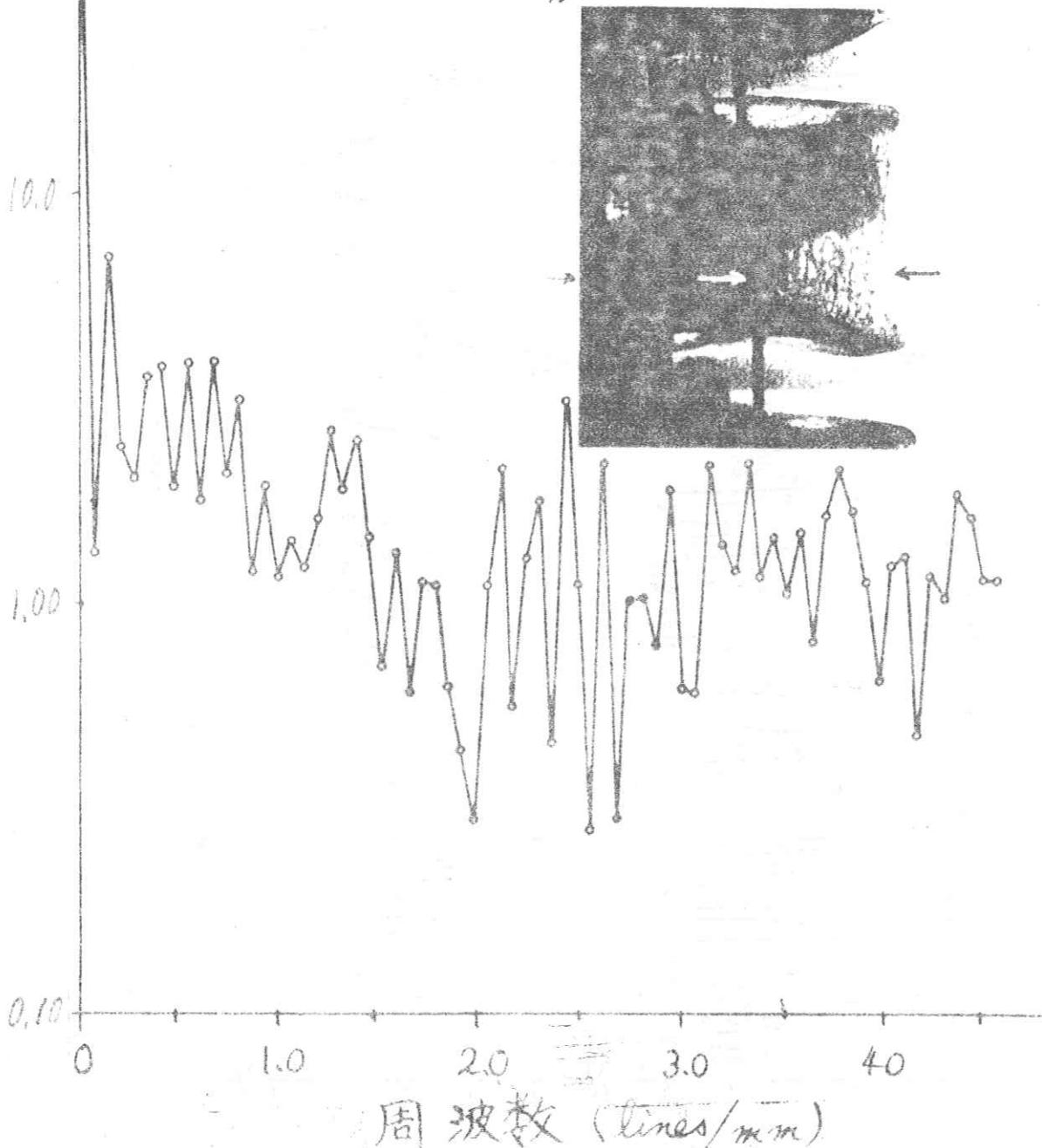
\*——はスペクトル計算していない。

# 試料の作成方法とスペクトル計算手順

第一 図

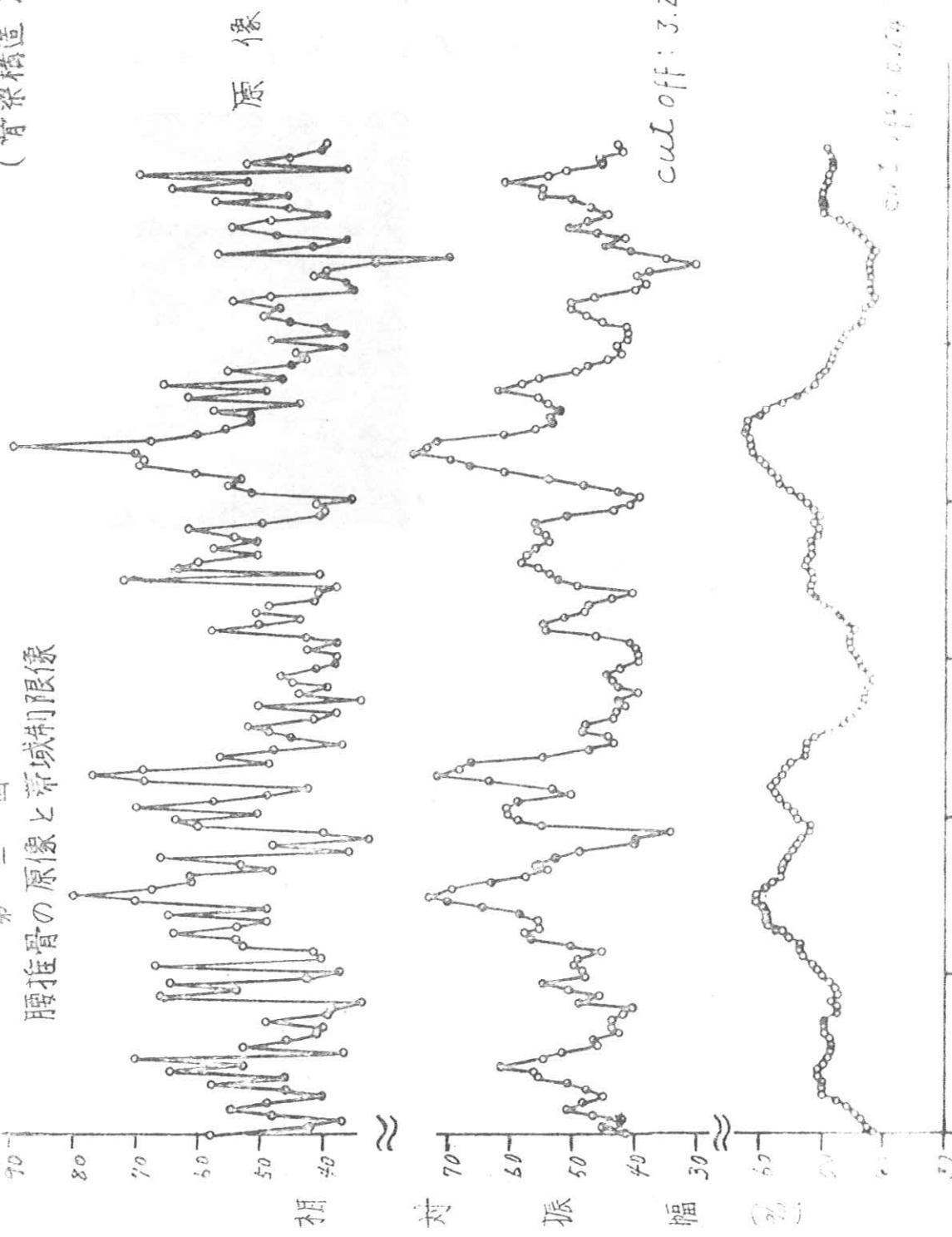


第二図  
腰椎骨梁構造のスペクトル  
(X-Ray Film面上)



第三圖  
腰椎骨の原像と領域制限像

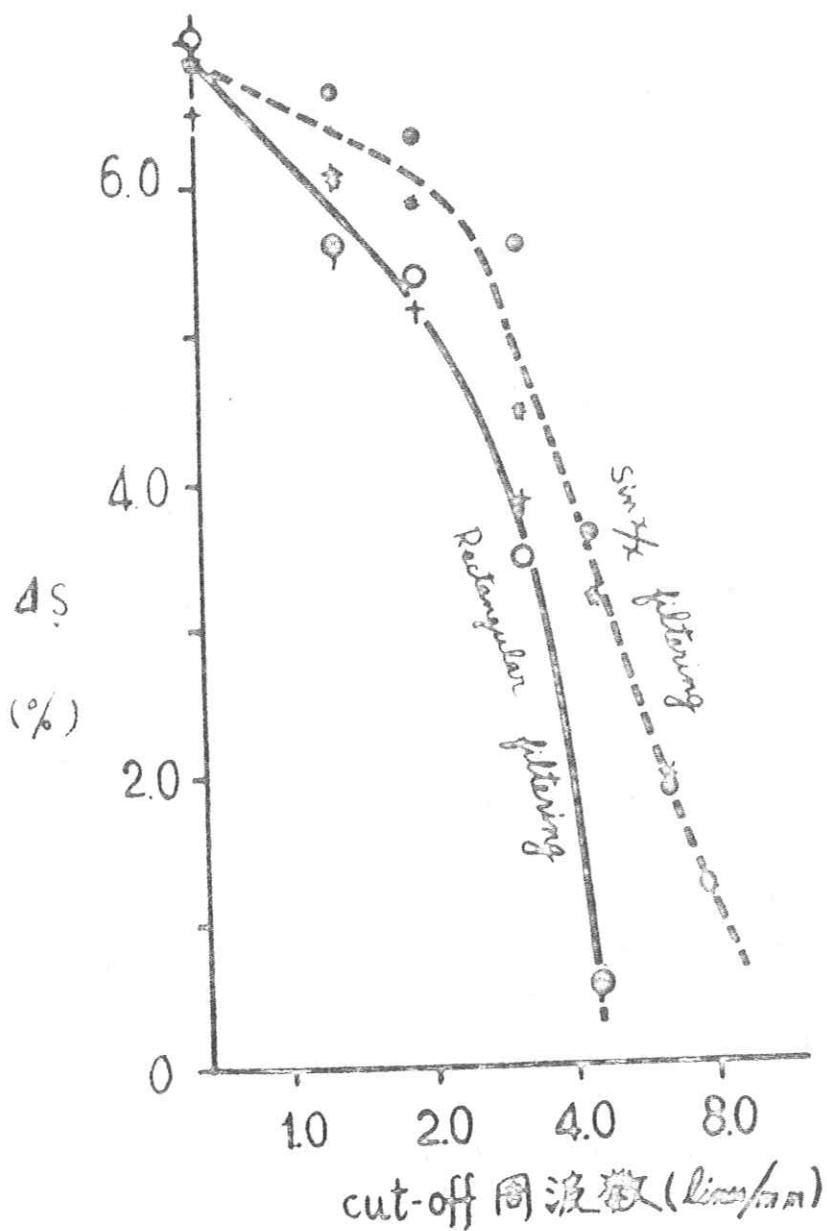
(骨梁構造)



Cut off: 3.23 lines/mm

2

第四図  
腰椎骨骨梁構造のへだたり量



質問討論

金森：スペクトルはどのような方法で算出されたか。

中島：乾板に焼付した試料をミクロホトメータで走査し濃度で読み取り計算機で濃度から透過率に変換してスペクトル計算用データとした。

金森：デジタルですか、データは何点位とりましたか。

中島：そうです。データは 250 点以上とりました。

金森：それは目で読んでいったわけですか。

中島：はい、0.1 mmまで読みとれるルーベで X 線フィルム面で 5 lines/mm のサンプリング点になる様に等分しその点での値を読みました。

それですべて図全部最大周波数は 5 lines/mm となっている。視覚実験で求めた閾値は大きい値で 1 lines/mm ですから充分な帯域幅になっていると思う。

高野：フィルタリングしていく像をぼかしていますが、その時には眼のレスポンス関数を含めて考えていますか。

中島：この計算での、像のぼかし方は写真レンズ系 defocus によって像の帯域幅制限をしているので、眼によるレスポンスは考えに入れていない。

（注：視覚実験ではキヤビネ判に焼付けた写真を観察して評価させたが、視距離に対して別に制約していないし、あらかじめ識別できるもののみしか、観察対象像として取りあげていないので、眼によるレスポンス閾値以内で観察していることになる。この意味から、眼のレスポンスは考えに入れなくともよいと思う）

高野：視覚実験の時観察している像は計算機で defocus させた様な像をみていることになるのか。

中島：いやそうではありません。計算によるぼけ像と視覚実験に用いたぼけ像とは別々に計算し焼付している。ですから帯域制限した渦波制限像を帯域幅を狭めながら計算し、視覚実験で求めた識別閾値の周波数と計算結果をプロットした一点に対応させている。

高野：そうしますと計算させられた像と対応させたことになるのですか。

中島：ようするに視覚実験による識別閾値へ計算による値を対応させるには視覚による閾値が求められないできないですから計算は視覚による閾値を問題にせず、何点かの cut-off をもったフィルターで適当に制限して算出し、これらを図示し、この図の曲線に視覚実験で求めた結果を対応させた。

木下：フィルターの計算として、一つは矩形の遮断プロを、他は  $\sin x/x$  のプロを考え、原像スペクトルの値にフィルタリング、ウエイトを 1、そのスペクトルを合成して再現した渦波制限像を、何点かの遮断周波数について計算して曲線を求め、それが視覚実験の値のどれに相当するかを曲線上で調べた。

某氏：閾値は視覚実験で測定したのか。

中島：そうです。前々回（13回）のこの席で報告したとうりです。

金森：識別値というのは、視覚実験でここまで見えたら十分であるという値で決めてたわけですね。

中島：いや、視覚実験で観察対象像における識別閾値を求めたら表の通りになったということでここまであれば十分であるかは別に取り上げる必要があると思う。

高野：視覚実験というのは明るさで変ると思うが。

中島：この実験はキヤビ不判印画紙に焼付けた写真で像の識別評価をしているので問題にしなくともよいと思うがただし、これらの写真評価は普通の部屋（約200lx）で観察してもらった。

金森：そうしますとこれ以上見える必要があるという値ではないわけですね。

中島：今、設計する時の一つの尺度が必要であることから、その尺度としてこれらの識別値が役立つと思います。

竹中：これは病的なものでいっているわけではなく、鮮明な骨X線像について調べたので、実際とちがうがしかし一つの目安にはなると思うのですが。

金森：ちょっと私の方で引用するかも知れませんが、これ位見えたたら十分であると思ってよいか。

中島：それは医者の方で決めてもらいたいですね。

竹中：この実験に使った骨には軟質部がないし骨の中も均質でないわけで骨梁構造をいう場合、多少のみだれでも診断する時は問題になり、この写真で計った cut-off 周波数の数倍の高周波を必要とすると思う。

木下：視覚実験というのは眼の追跡をも対応させる必要があり、どこを見ているかというのは、映画の画面を観察対象物が分るまでの眼の動きを調べねばならない。眼がどこを動いているかという実験を行なったのは、これに関連させるためで、評価判断の scanning 場所が追求できる。

竹中：病気を見い出す場合には、実際むつかしい、骨の場合でも病気の種類をたくさん知らねばならないし、又この構造の場所がどこで、どこが、どういうふうに違うのかを知らねばならない。だから正常なパターンについて見えるとか見えないとかいうこの実験では割合ばらつきが、少ないが、病的な場合ではその人の知識も関係しづらしが大きすぎてあまり比較にならないと思う。

中島：だから識別閾値に対して、何倍すればよい条件になるかが今後の問題になると思います。

竹中：肺の血管を動脈撮影したのを雑音のマスキングを施して視覚実験を行なうと診断に非常な authority な人でも私などの見えないものが、その人にはどこまで雑音を重ねても見えるということもあり、その人の性格などにも割合関係があるらしい、この視覚実験の頭の骨などは比較的わかりやすい所だけで解剖学的知識はあまり必要とせず、又医学的経験もあまり影響されずバラツキが少ない。

高野：フィルム面上でのレスポンスは

中島：ここで使った試料はレントゲン写真を Neopen F フィルムで複写し、それをキヤビ不判印画紙又は乾板に焼付したものであって、ネガポジの回数が比較的多いのでこの時点では問題に入れていい

ない。

高野：どの位の距離で視覚実験をしたか。

中島：ほぼ明視距離ですが別に明視距離に対して制約していない。

土井： $\Delta S$ について二次で評価すればスペクトルとか、スペクトルの積分値とかなどの他の量との対応づけができわかりやすいしはっきりすると思うが、一次の場合ですと対応がどの様になるか、例えば、この実験の cut-off 周波数を種々変えた時お医者さんが実際見た時の要求から、このようなことに決った。

それを物理量にするのにこの $\Delta S$ の定義のへだたり量がいいと説明なさっていると思う。他の方でとった時は、スペクトルとかレスポンス関数との対応が簡単にしている。はたして、この一次の場合という対応づけ方をするとどのように考えですか。

木下：同じものです。はっきりいえばいい過ぎであると思います。同じものを見せなければ実験をした意味がない。

へだたり量はこのぐらいの振幅のひずみがあっても実用上見えるという事になる。例えば画を伝送させる時に $\gamma$ の値が1.7～1.5位のひずみのある状態の方が fine であるといわれている。ただ確かに画を構成している空間の中でこの位違っても見える物体のスペクトルが少し歪でもよく見えるという状態もある。この表はその大きさがこの位の値になるということで、これ以上のことをいえれば少しいいすぎですよ。

土井：それはそう思います。実は今、私が考えていたのは実際にへだたり量を一乗したものと、二乗したものとした時一乗の方が大きくてくるというのは物理的尺度としてこの方が二乗のものよりいいですね。

木下：シビアです。

土井：ところが二乗のやつというのはパワースペクトルの積分とかパワースペクトルにレスポンス関数すなわち cut-off のある矩形でも  $\sin x/x$  でもいいのですけれども、その二乗をかけた積分した形に二乗のへだたり量をとれば、結びついていると思います。この場合一乗のへだたり量をとることはどの様な結びつきになるのか、つまり、もし二乗のへだたり量をとればいちいち追跡しなくともスペクトルを出せばスペクトルの積分値というわけでへだたり量は出てくると思うが、この場合ですと実際の信号をいちいち追跡する必要があると思うが。

中島：パワースペクトルからへだたり量を求める場合には御説の通りです。

高野：cut-off 周波数を近似するのに  $\sin x/x$  というものは光学像のぼけだけを考えて  $\sin x/x$  とし眼のレスポンスを考えていないのですから実際に眼で scanning している像というものはそれに眼のレスポンスを convolution したものを実際に眼で見ていることになるが。

木下：しかし、ぼけだけを問題にするなら  $\sin x/x$  の方が近いし計算の便利さからは矩形の遮断した方が uniform だから楽ですね。もし別にこの方が有利だというならお教え下されば computer のプロに入れます。

Gauss 分布で cut-off をした方がよいという御意見もありますが TVなどの波形伝送で cut-off をどの様にするか、また、特性曲線の上下限に何 dB となるか決めることを電々公社の中継線企画設計上問題になり、色々な意見がありました。これらのレスポンスを集めた結果、結局眼で見て判断した所では cut-off 近傍は二次曲線になっている。このことからも一般的に扱うのは Gauss でも  $\sin x/x$  でも cut-off の近傍では二次曲線になっていると思う。

土井：見ている信号は価値の変わった信号だと思う。即ち Fourier 変換を使ってスペクトルを出される時でも非常にゆらぎがある。数百点という非常に長い系列をとっていますけれど、それはエルゴディックでは当然ない。そのためにも範囲の取り方でスペクトルの振動の仕方が変化すると思う。それはどの様な考えをなされるか。つまり取り方を変えたら困ると思いますが。

中島：ここで取り扱っているものは統計的集団ですので、統計的処理が必要です。ゆらぎを除外するには、集団の集合平均をとるか、または少しらんぼうな方法として平滑化してやれば統計的に処理したことになると思うが。

土井：実際にあるのは、統計量というより一つだけですね、例えば骨梁構造という一つの一∞から+∞までの統計的な性質をもった関数ではなくて孤立関数みたいなものですね。ところが実際に Fourier 変換するためにデータとして入れるのは有限な幅で入っている。ところが、ゆらぎがあるんだから取り方を変えたらどんどん変わってくると思うが。

木下：その例に対しては報告の中にあった様に走査方向によるスペクトルはよく一致していると思いますがね。

中島：報告の大腿骨の他に腰椎骨と頭蓋骨の場合について調べたその結果によると周期的構造をもつものについてはスペクトル面上で谷間のところは谷間に、山の所は山と走査方向によらず一致している。しかしゆらぎの成分は一致しませんが。

土井：それは Scanning の場所を変えたわけですか。

中島：そうです。大腿骨の骨梁構造は縦方向と横方向ではスペクトルは明らかに違います。勿論眼で見たときでも縦方向の縞が見える。ですから角度依存は確にあるが同じ方向で位置を変えてスペクトルを求めると同じ様な傾向を示す。

土井：我々が物を見ている場合、二次元の物を二次のまま見てると思う。ですから、あるいは、本来二次元のスペクトルになり、二次元の像をみているのだから一次元で評価したり一次元の信号で評価するのでは、わからないと思うが。

中島：確かに二次元でみていると思う。しかし TV 系では一次元の信号で二次元の像を構成しているし、また眼も実際に二次元の走査をしているとは、我々の眼の動きによる実験ではみられなかった。この理由から二次元の像そのものを評価することには考える余地はあると思うが。一次元のものを二次元に拡張して評価する必要はある。

高野：計算機は何ですか。

中島：初めは Facom 231 で計算しましたが、計算が遅いので伊藤忠の CDC 3600 と IBM

7044を使用した。

佐柳：最近，新しい Fourier 変換をするのに二次元の 2 のが一番使いやすいプロがあり，これを使はると二次元 Fourier 変換ができる。費用の面でも，現在使用のものと同じで計算も早いと思う。これは最近の Mathematical compilation という雑誌にてていて JOSA の 1966 年 6 月号の letters to editor に "Fast Fourier Transfer Technique and Its Application to Fourier Spectroscopy" の題名で記載されている。

土井：もう一つのお願いとして  $\Delta S$  の収束ですが  $n$  をどのくらいまで収束するか。 $n$  を大きくしていくと  $\Delta S$  の値は。

中島： $n$  はサンプリング点の個数ですが， $\Delta S$  は cut-off 周波数にのみで決まるもので， $n$  を変えても変わらない。

土井：粒状性の方のゆらぎというのは，どんなに広い範囲取っても集合平均や帯域幅を広げるとか，平均化して滑かにしない限り，ゆらぎはなくならないと思うが。

中島：確かにその通りです。

土井： $\Delta S$  の計算で絶対値をとれば当然零になると思うが。

中島：当然零になります。

津田：どうもありがとうございました。

研究資料 15-5

## 骨の散乱について

NHK 基礎研 木下 幸次郎 中島 緑彦  
東大医 放 竹中 栄一  
芝 電 鍋 晃一 滝口 隆  
井内 昭一

$^{192}\text{Ir}$   $\gamma$  線撮影系のレスポンス関数

日本原子力研究所 前田 頌

国産  $^{192}\text{Ir}$  線源による  $\gamma$  線撮影系のレスポンス関数を、線源、散乱線、フィルム—鉛増感紙のそれぞれについて求めた。

図1は国産  $^{192}\text{Ir}$  線源のスリット写真をミクロホトメータでトレースし、さらにフィルム特性曲線によって有効露光分布になおしたものであって、 $^{192}\text{Ir}$  線源の線像強度分布関数である。図2の実線はこの分布関数をフーリエ変換して得られた  $^{192}\text{Ir}$  線源のレスポンス関数を線源のフィルム面における倍率  $m$  を種々変えた場合について示している。

被写体中より発生する散乱線の分布は直接透過線分布に対して極端に巾が広く、大きくみても数mm以下の欠陥部に対しては、パックグラウンドと同様に考えても実用上さしつかえない。この場合には線源と散乱線のレスポンス関数の結合は  $\nu = 0$  近辺をのぞいて近似的に

$$R_{1+2}(\nu) \stackrel{(1)}{=} (1-B) R_1(\nu) \quad (1)$$

と表わされる。ここで  $B$  は全透過線量に対する散乱線の含有率である。したがって散乱線の影響を知るには、直接透過線と散乱線の比を知れば一般には十分である。図3は narrow ( 散乱線の影響がほとんどないように配置に注意した ) ビームと broad ビームによる  $^{192}\text{Ir}$   $\gamma$  線の鉄中における減衰曲線であり、これからそれぞれの鉄の厚さにおける直接透過線と散乱線との比が求まる。

フィルム—鉛増感線の組合せのレスポンス関数としては、図2の点線に示すように、フィルムをサクラ  $R$   $R$ 、鉛増感紙として 0.2 mm 厚さのものを両面用いた場合について 0.08 mm 巾のスリットによる密着写真よりフーリエ変換法によって求めた。

$^{192}\text{Ir}$   $\gamma$  線撮影系のボケの原因を線源、散乱線、フィルム—増感紙の三つとし、それぞれのレスポンス関数を  $R_1(\nu)$ 、 $R_2(\nu)$ 、 $R_3(\nu)$  とする、全系のレスポンス関数  $R(\nu)$  は

$$R(\nu) = (1-B) R_1(\nu) R_2(\nu) R_3(\nu) \quad (2)$$

となる。

従来フィルム上の像の濃度分布を示すものとして次式が与えられている。

$$\Delta D(x) = 0.437 \mu A \Delta z(x) \quad (3)$$

$\Delta D$  :  $\Delta z$  の厚さ変化に対応するフィルム濃度差

$\gamma$  : フィルム・ガンマ

$\mu$  : 被写体中における  $\gamma$  線の吸収係数

$A$  : 散乱線を含む全透過線量に対する直接線の含有率

$\Delta z$  :  $\gamma$  線の入射方向の被写体の厚さ変化

しかし(3)式はボケが無視できる場合であって一般にはボケによる変形を受けて

$$\Delta D(x) = \int_{-\infty}^{\infty} 0.437 \mu \Delta z(x-x') h(x') dx' \quad (4)$$

あるいは

$$\Delta D(x) = C \int_{-\infty}^{\infty} 0.437 \mu z(\nu) R(\nu) \exp(-2\pi i \nu x) d\nu \quad (5)$$

と表わされる。ここで  $h(x)$  はこの撮影系の線像強度分布関数であり、 $z(\nu)$  および  $R(\nu)$  は  $\Delta z(x)$  および  $h(x)$  のフーリエ変換である。C は正数化常数である。ただし以上は  $\Delta z$  が小さい場合、すなわち被写体（欠陥部）の厚さと透過線量およびフィルム濃度の関係をそれぞれ線型として扱える範囲に関してである。

$^{192}\text{I}_{\gamma}$  線撮影系において、ボケによってどの程度被写体のフィルム上の濃度分布が変化するかを、ワイヤーベネットラメータを例にとって調べたのが図 4 である。 $R_1(\nu)$  としては図 2 の  $m = 1/5$  の場合をとり、 $R_3(\nu)$  としてはサクラ RR と  $0.2\text{ mm}$  厚の鉛増感紙の組合せ（図 2 の点線）を用いた。また鉄  $1.7\text{ mm}$  をベースの被写体とした。すなわち散乱線含有率を 0.5 とした。この場合  $R(\nu) = 0.5 R_1(\nu) R_3(\nu)$  である。

### 参考文献

(1) 土井邦雄, 秋本英治, "散乱線の写真における効果のレスポンス関数による評価" 第 14 回

R I I 研究会

(資料 15-6)

### 質疑応答

竹中： $^{192}\text{I}_{\gamma}$  線のエネルギースペクトルは？

前田：0.468 MeV 以下数種の  $\gamma$  線を出している。

金森：鉛増感紙より発生する二次電子のエネルギースペクトルはどのようにになっているか？

前田：不明である。一応入射  $\gamma$  線エネルギー以下の連続スペクトルと思われる。

金森：その場合の二次電子のエネルギースペクトルとは入射  $\gamma$  線エネルギーによらず一定であるということがではないか？

前田：光電効果およびコンプトン効果による二次電子であるので入射  $\gamma$  線エネルギーに関係すると思う。

土井：鉛増感紙の spread function は入射  $\gamma$  線のエネルギーに依存するか？

前田：入射  $\gamma$  線のエネルギーが大きくなるほど鉛増感紙の spread function は巾広くなるとのデータが出されている。

内田：スリットによる散乱線の spread function を測定する場合、直接線のカブリはなかったか？

前田：スリットは 50 mm 厚の鉛スリットを用いたので直接線によるカブリはない。

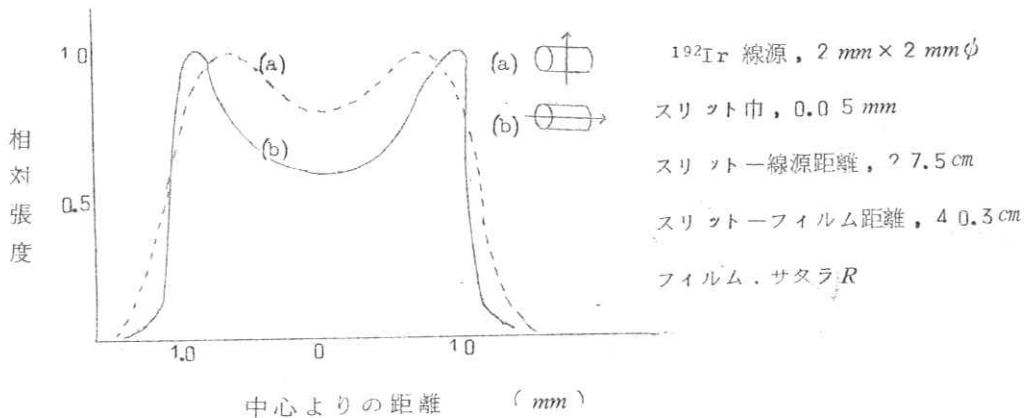


図 1  $^{192}\text{Ir}$   $\gamma$  線源のスリット写真より求めた縦および横方向の線量強度分布

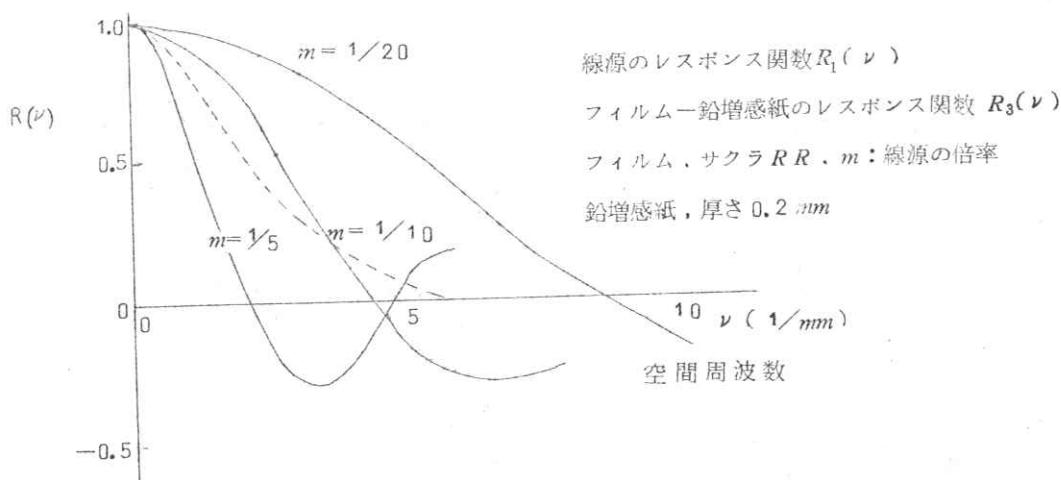


図 2  $^{192}\text{Ir}$  線源およびフィルム一増感紙のレスポンス関数

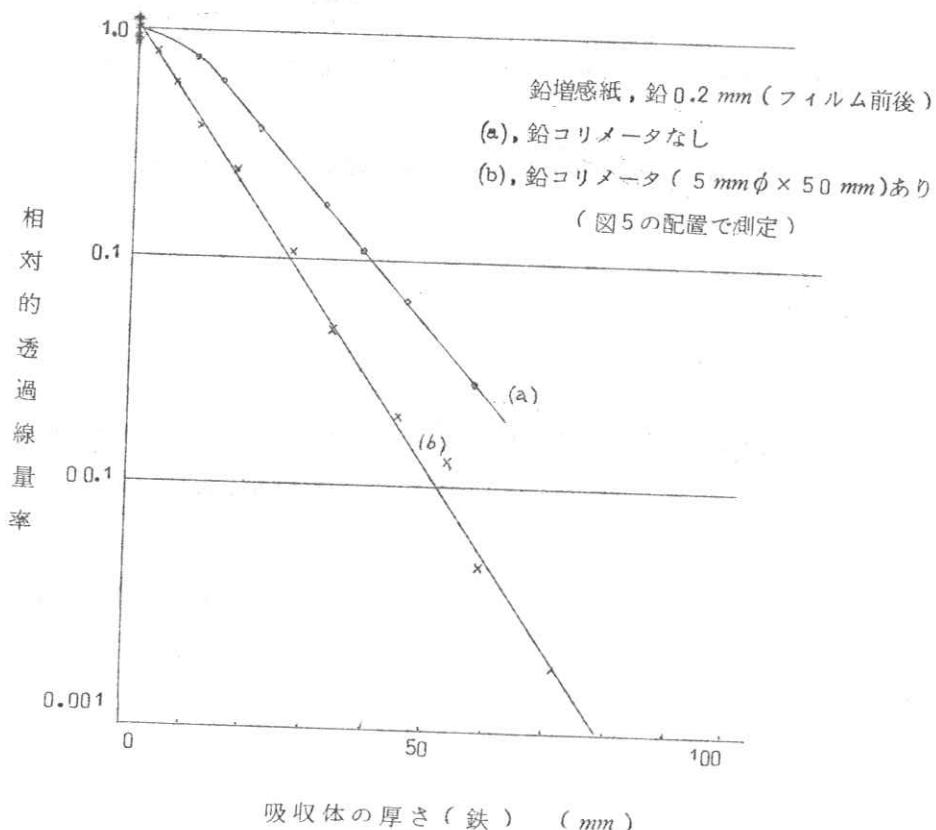


図 3  $^{192}\text{Ir}$   $\gamma$  線の鉄による吸収曲線

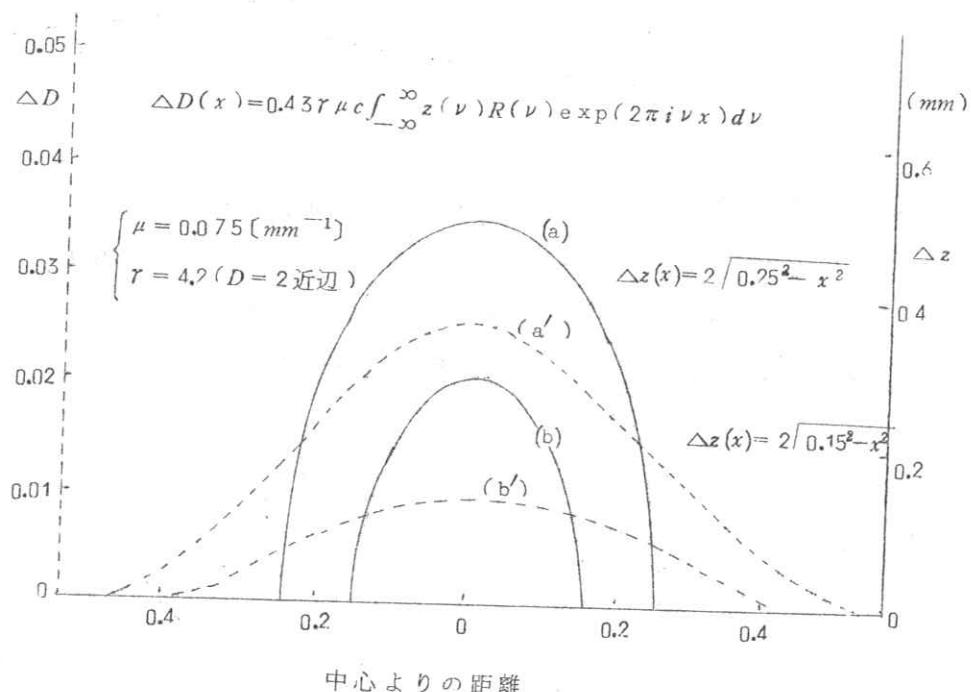


図 4  $^{192}\text{Ir}$   $\gamma$  線撮影系におけるボケによりコントラストの変化  
(a):  $0.5 \text{ mm} \phi$ , (b):  $0.3 \text{ mm} \phi$  のそれぞれワイヤーベネットラメータの断面

## R I スキヤニング系のレスポンス関数

東大放射線科	竹中栄一
芝電中央研	木下幸次郎
NHK基礎研	中島緑彦

## 1 はしがき

R I スキヤニング系を 1 つの映像伝送系として解析することは殆んどなされていない。従来の等反応曲線や *J-suyascan* ではコリメーターの定量的評価も六ヶしい、さらに R I スキヤニング系における画像と系の特性との関係を理論的に取扱いえない。しかしレスポンス関数を使うことにより R I スキヤニング系の各要素の伝送特性(空間周波数)と被写体のスペクトルとの関係を統一的に把握し、各要素および全体の改善に極めて有用である。我々は  $^{131}\text{I}$  paper Siemens star を作り、R I スキヤニング系の空間周波数特性を測定した。また、べつに理論的に推測した値と比較した結果、伝送論的取扱いの妥当性が確められた。また R I 分布の厚みを考慮に入れた結果では  $^{131}\text{I}$  Liquid Siemens star との実験結果と比較すると、若干の補正を必要とする。さらに Pointsource response curve と Siemens star を用いたときの比較を行ない、量子雑音についてもその影響を調べたので報告する。

## 2 実験装置及び条件

2-1  $^{131}\text{I}$  Siemens star (paper と liquid), Siemens star

の利点はつきのようである。

1) 空間周波数が半径方向に連続的に変化しているので特性の零点を見出すことがない。

2) 円周方向の信号の強度分布は完全な周期関数である。

2-2 スキヤニング装置<sup>(1)</sup>

## 3 理論的考察

3-1 二次元または一次元強度分布のとき<sup>(1)</sup>

体内 R I 強度分布を二次元として  $F(x, y)$ , シンチグラムの強度分布を  $h(x', y')$  とし、コリメーターの指向性関数を  $f(\theta, \varphi)$  とすると

$$h(x', y') = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} F(x + \xi, y + \eta) \cdot f(\theta, \varphi) d\xi d\eta \quad (3.1)$$

ただし、 $\theta, \varphi$  はコリメーターの指向性の角度坐標で坐標  $\xi, \eta$  と  $\theta, \varphi$  は

$$\theta = \cos^{-1}(\ell/r) = \cos^{-1}(\ell/\sqrt{\ell^2 + \xi^2 + \eta^2}) \quad \varphi = \tan^{-1}(\xi/\eta)$$

の関係があり、 $\ell$ はコリメーターと  $x$ ,  $y$  平面との距離である。RI スキヤニングでは  $1:1$  に投影されるので  $x = x'$ ,  $y = y'$  である。

いま

$$F(x) = \frac{1}{2} \left[ 1 + a \cos \frac{\pi}{L} x \right], f(\theta) = \cos^2 \theta \quad (3-2)$$

ただし  $2L$  は RI 分布の周期である。すると (3-1) 式はつきのようになる。

$$h(x') = \frac{\pi \ell}{2} \left[ 1 + a \exp\left(-\frac{\pi}{L} \ell\right), \cos\left(\frac{\pi}{L} x'\right) \right] \quad (3-3)$$

$F(x) = \frac{1}{2} \left[ 1 + b \sin \frac{\pi}{L} x \right]$  のときも同様に

$$h(x') = \frac{\pi \ell}{2} \left[ 1 + b \exp\left(-\frac{\pi}{L} \ell\right), \sin\left(\frac{\pi}{L} x'\right) \right] \quad (3-3')$$

(3), (3)' の式の直流成分を除外して考えると、物体の強度分布が  $a \cos \frac{\pi}{L} x$  ならびに  $b \sin \frac{\pi}{L} x$  のいづれの場合でも、シンチグラムでは  $\pi \ell \exp\left(-\frac{\pi \ell}{L}\right)$  の減衰をうけることを示す。この減衰量を  $g$  とおき、 $f_s = \frac{1}{2L}$  または  $\omega_s = 2\pi f_s$  と空間周波数または角空間周波数の関数として示すと、  
 $g(\omega_s) = \pi \ell \exp(-\omega_s \ell)$

$$G(\omega_s) = g(\omega_s) / g(0) = \exp(-\omega_s \ell) \quad (3-4)$$

これが系の相対振幅で示した MTF である。これは  $f(\theta)$  のフーリエ変換を表わし、コリメーターの指向性関数のフーリエ変換が RI スキヤニング系のレスポンス関数となることを示すものである。

### 3-2 RI 強度分布が厚みがあり、組織の吸収を考えに入れたとき

RI 強度分布の厚さを  $\Delta \ell$ 、組織の線吸収係数を  $\alpha$ 、厚さ  $\Delta \ell$  の間で  $r$  線の波長入につき一定とし、(3-4) 式をつかい、平均の  $G(\omega_s)$  はつきのようになる。

$$G(\omega_s) = \frac{1}{\Delta \ell} \int_{\ell_1}^{\ell_2} \exp(-\omega_s \cdot \ell) \cdot \exp(-\alpha \cdot \Delta \ell) \cdot d\ell \quad (3-5)$$

$$G(\omega_s) = \frac{\exp(-\omega_s \cdot \ell_2) \cdot [1 - \exp\{-(\omega_s + \alpha) \Delta \ell\}]}{\Delta \ell (\omega_s + \alpha)} \quad (3-6)$$

$$G'(\omega) = \frac{\exp(-1.2\omega + 0.99) \cdot [1 - \exp\{-(0.04\omega + \alpha) \cdot \Delta \ell\}]}{\Delta \ell (0.04\omega + \alpha)} \quad (3-6')$$

たゞし(3-6')ではハニー・クーム・コリメーター(焦束5cm)を焦束したとき焦点外れしたの有効距離の値を入れて(3-6)を補正したものである。 $\ell_1 \ell_2$ はそれぞれ組織とコリメーター間の最短及び最長距離であり、 $\Delta\ell = \ell_2 - \ell_1$ である。人体体内の厚さ $\Delta\ell$ を有するRI強度分布のMTFはその厚さに応じてMTFが減ずる。

Fig. 1 は(3-6)式に基く計算結果を示す。また Fig. 2 は  $^{131}\text{I}$  溶液シーメンスターによる実測結果である。Fig. 2 の 0 cm の相対レスポンスの値は外挿値である。単位体積濃度は一定である。更に多少の補正を必要とすると思う。

#### 4 MTF測定上の2, 3の問題

##### 1) 所謂るの response curve (反応曲線)と測定用チャートとの関係

一般に点線源を用いて反応曲線を作り、これを Fourier 変換すると、線線源を用いたときより良い値をうる。さらに Siemens star のときは線線源より値が悪くなる。これはコリメーターの Area efficiency によるものであると考える。実測値に基く焦束したときの有効距離から、 $f(\theta) = \cos^2 \theta$  または  $\cos^3 \theta$  のときの反応曲線を求めるとき Fig. 3 のようになる。点線源の反応曲線と比較すると前者を Fourier 変換した MTF の値がよくなるのは当然である。Area efficiency を考えるとシーメン・スターによる測定値が臨床的経験や欠損試験の結果に近い。(Fig. 3)

##### 2) 量子雑音の問題

X線の Quantum noise は RI 系の MTF の値には測定上影響を与える。信号対雑音比で見ると、859カウント／15秒で(標準偏差 3.59 カウント) 13.8 dB である。MTF 測定は記録紙に記録して行なうため、X線フィルムの信号対雑音比測定<sup>(2)</sup>と同様に、記録紙上の平均カウント数／秒とその標準偏差をとり、S/Nを求めるときの通りである。Response time 0.5秒の方が 2 秒よりカウンターのよみとよく対応する。(表 1) しかし S/N は悪くなる。

##### 3) 測定上の問題

記録紙で記録するときはその振巾特性、周波数特性を考えねばならない。またシンチグラム上で Cutoff frequency をよむのならスキヤン速度は速くても良いが、記録紙で測定するにはレスポンス・タイムは大なるほどよく、スキヤン速度はおそいほどよい。

#### 5 結語

RI スキヤニング系のレスポンス関数につき、理論的推測値と  $^{131}\text{I}$  ベーバー・シーメンスターや RI 溶液シーメン・スターの実測値を比較し、その妥当性をたしかめた。さらに測定用チャートの問題、量子雑音などの測定上の 2, 3 の問題について考察を加えた。

# 文 献

- 1 竹中,木下,中島 *R I* スキヤニングとレスポンス関数(1)ラヂオアイソトープ  
16(2): 73, 1967
- 2 竹中,木下,中島 X線像の雜音(放射線像の研究 P 303, 1967)

(15-7)

## 質疑応答

佐々木: 溶液シーメンスターとは

竹 中: 三角容器をシーメンスター状に配列していろいろのラヂオ・アイソトープ溶液を入れる。濃度もかえられる。

内 田: Response curve はどうしてとったか。

竹 中: scanさせないでとった。完全に静的特性である。

某 : 溶液のふかさは?

竹 中: 1, 3, 6, 9 cmである。

津 田: J s u y a s c a r の計り方は

竹 中: N S A D E C O v i n s - 2 4 , 1 9 5 8 の津屋教授の論文がある。デテクターをフォトマムからはずし、そこへ線源を付け、デテクターを固定して線源を動かすとできる。視覚的にコリメーター特性を便利に比較できるが、定量的比較は六ヶしい。

津 田: Siemens star の方法は

竹 中: ふかさ 8 cm 底辺 8 cm 高さ 4 0 cm の三角容器である。

某 : Scaler を通して計るときと記録の違いは?

竹 中: 表 1 にある

佐々木: 核種とコリメーターの種類は

竹 中:  $^{198}\text{Au}$  とハン・クーム・コリメータである。点線源は  $^{131}\text{I}$  を使用した。

MTF

Fig. 1 RIスキヤニング系のレスポンス関数  
RI分布の厚みのあるときの計算値

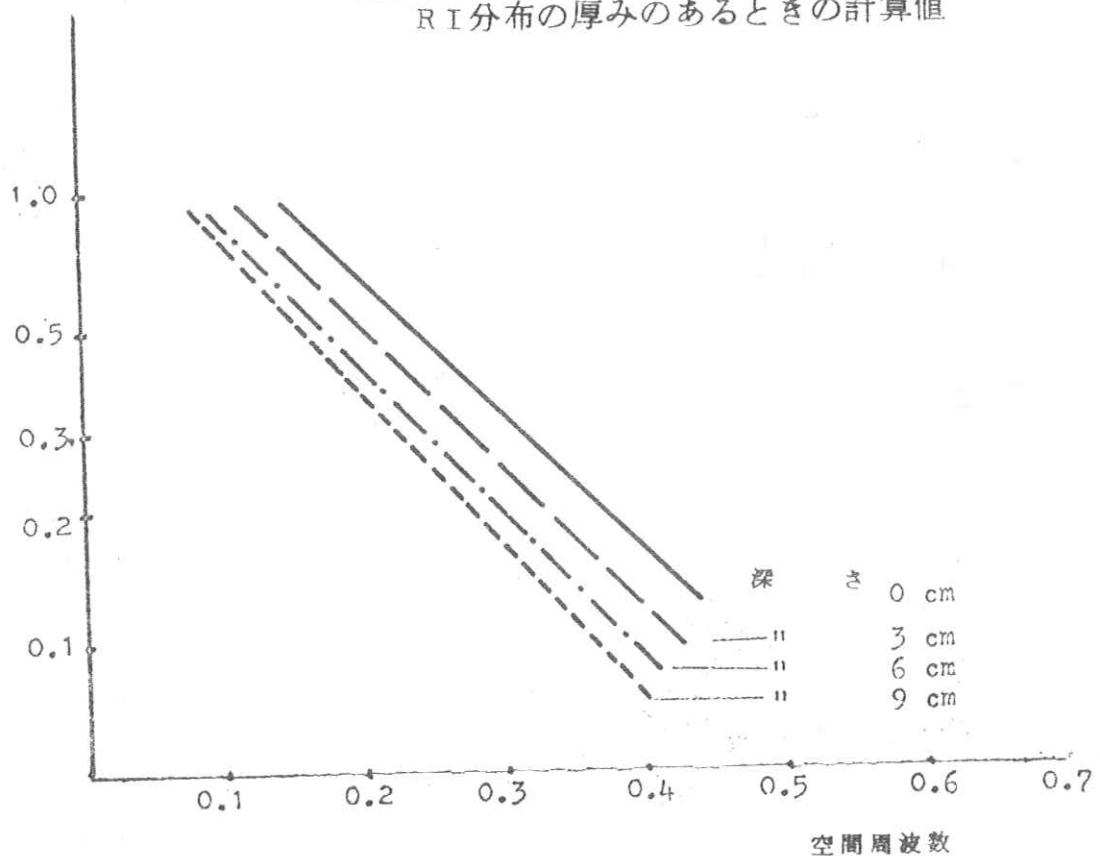


Fig. 2 RIスキヤニング系のレスポンス関数  
RI分布の厚みのあるとき

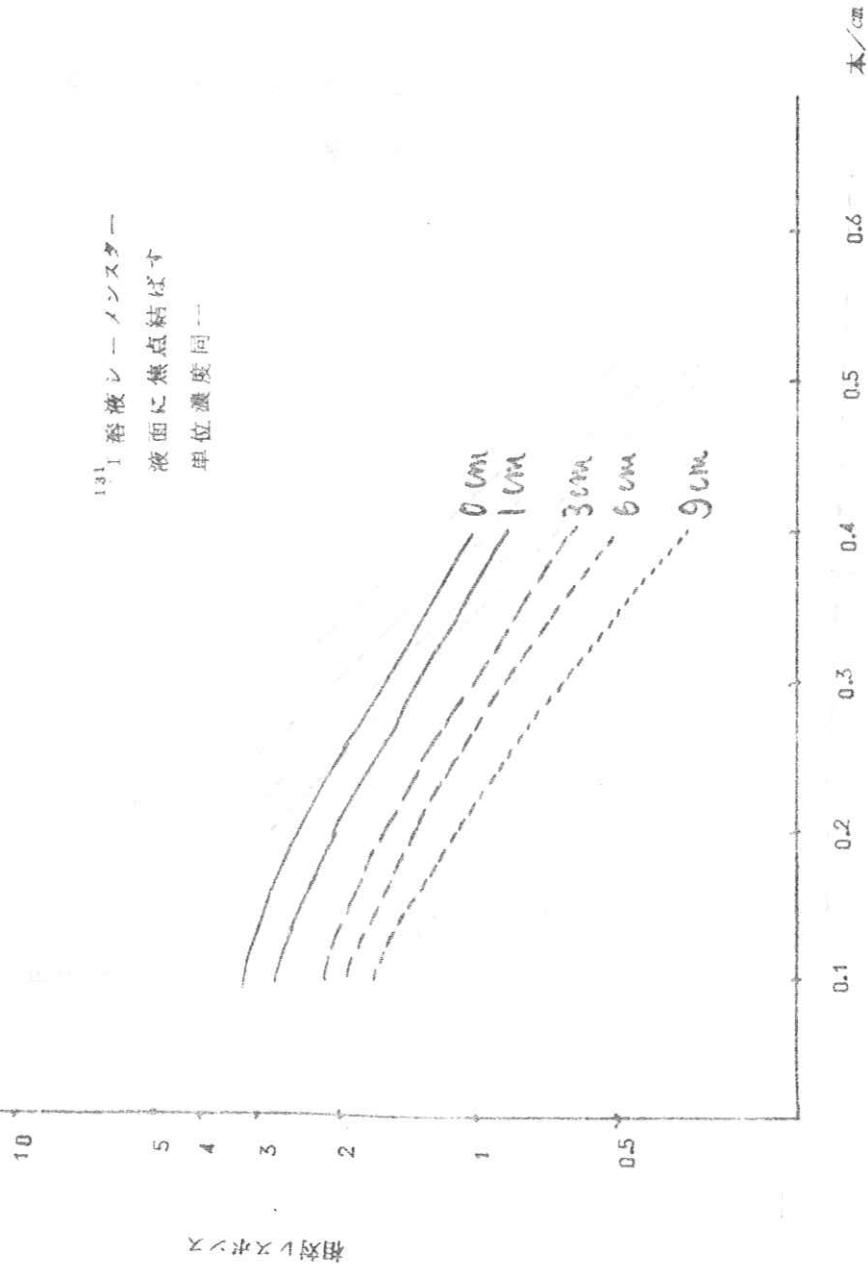
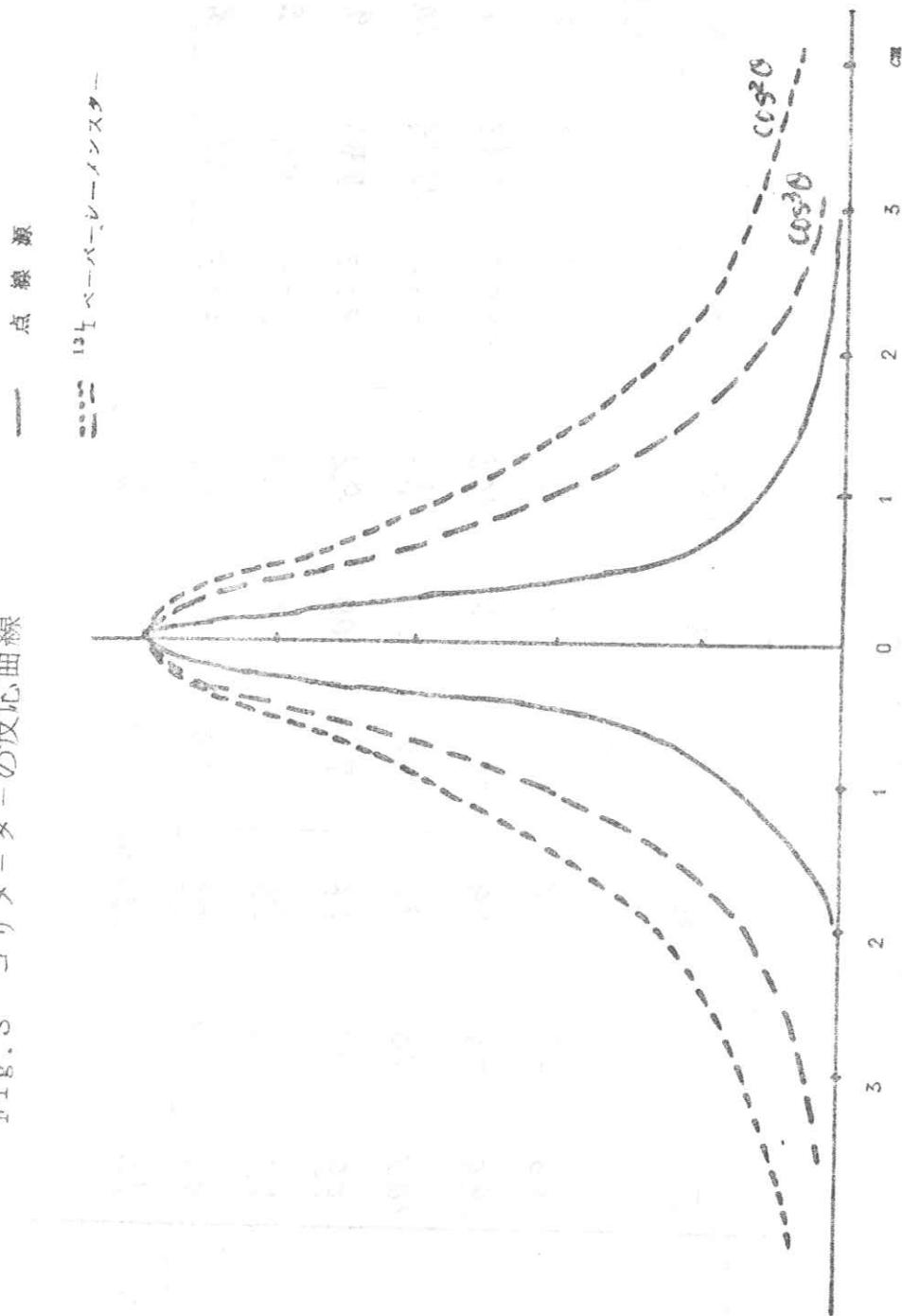


Fig. 3 コリメータの反応曲線



点 源

134ベーバーネンスアーチ

cm

表1 R Iスキヤニング系の雑音

	RT 0.5			RT 2.0			S/N dB		
	$\bar{n}_r$	$\sigma_r$	( $S/N_r$ ) <sub>r</sub>	$\bar{n}$	$\sigma_r$	( $S/N_r$ ) <sub>r</sub>	$\bar{n}$	$\sigma$	( $S/N_r$ ) <sub>r</sub>
1	58.8	5.6	10.2	64.5	3.0	13.3	85.9	4.4	35.9 3 13.8
2	33.6	4.4	8.8	37.1	2.3	12.2	44.9	4.4	25.4 9 12.5
3	19.6	2.6	7.9	20.1	1.9	10.3	22.7	2.2	15.6 3 11.6
4	10.5	1.9	7.0	11.0	1.2	9.8	13.6	2.4	11.3 4 10.8
5	6.9	1.9	5.6	7.1	0.9	9.2	8.2	2.8	9.4 0 9.5
6	5.5	1.5	5.6	5.1	0.8	7.9	5.4	2.2	7.9 8.4
7	4.1	1.1	5.5	3.9	0.6	8.1	3.5	5.5	5.6 8.0
平均		1sec		$10\log(\%)$		$10\log(\%)$		15sec	

(3) あいさつ 内田

次回は2月下旬、名古屋大学で開催します。

May 9, 1967

Dr. K. Rossmann  
Research Laboratories  
Eastman Kodak Company  
Rochester, New York 14650  
U.S.A.

Dear Dr. Rossmann

Thank you very much for your letter concerning ICRU recommendation for measurement of the MTF of radiographic imaging systems.

We have made measurements of three kind imaging system during the last six years, i.e., the fluorescent screen, intensifying screen and the focal spot of x-ray tubes. I will make lists of describing these measurements. As some of these include well known methods to you more than us, this compiles only outline of these method, but of course include the essence of the method.

If you need more details of measuring arrangements, photographs or data of any particular points, please send a letter to what extent do you need, that is, allowable pages or words. I am very glad to contribute to your work.

Sincerely yours,

*Kunio Doi*

Kunio Doi  
Kyokko Research Laboratory  
Dai Nippon Toryo Co., Ltd  
Chigasaki City, Kanagawa  
Japan

April 5, 1957

Dr. Kunio Doi  
Dai-Nippon Toryo Co., Ltd.  
Chigasaki, Kanagawa-ken  
JAPAN

Dear Dr. Doi:

The ICRU is embarking on a program the goal of which is the recommendation of standard methods for measuring the MTF of radiographic imaging systems.

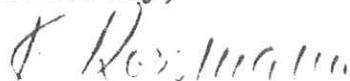
In order to provide the ICRU with a scientific basis for its recommendations, I am planning, first, to get in touch with the various investigators who have developed methods of measurement and to learn as much as possible about the scientific merit and complexity of their methods.

Would you kindly send me a detailed description of your method together with tests of its accuracy and precision?

Also, I would appreciate your including a list of investigators who, to your knowledge, have developed such methods.

With best regards,

Sincerely,



K. Rossmann  
Planning Board IIE  
International Commission on  
Radiation Units and Measurements

cc: Dr. R. Chamberlain  
Dr. J. Feddema  
Prof. K. Liden  
Dr. R. Morgan  
Dr. R. Moseley  
Mr. W. Ney  
Prof. O. Olsson  
Dr. T. Tristan  
Dr. E. Trout  
Dr. E. Zieler

## 1 Principles and outline of measuring arrangements of MTF

### 1.1 The fluorescent screen

#### 1.1.1 Analog Fourier transform method

The line image of the fluorescent screen is analogously Fourier transformed by photo-electric means using an area type sinusoidal chart. The narrow x-ray beam is exposed to the fluorescent screen through a lead or brass slit, and the resulting line spread function of the fluorescent screen is scanned with the sinusoidally transmitting chart. The collected light outputs after the chart record the sine waves of various frequencies which consist of different amplitudes. The envelope of this record gives the MTF curve.

### 1.2 The intensifying screens or the screen-film combination system

#### 1.2.1 Analog Fourier transform method<sup>2,4)</sup>

The MTFs of the intensifying screens of front and back side are independently measured by the method of 1.1.1. The back screen is measured with an attachment of the reflecting mirror systems shown in a photograph. The measured MTFs of front and back screens are added, taking into account the weighting factor from both screens. The calculated MTF is independent from the characteristics of the photographic film. This method is followed by the new definition of reference 4.

#### 1.2.2 Digital Fourier transform method<sup>4)</sup>

The screen-film combination system is exposed with lead slit of 30 microns width. The traced and reduced line spread function in effective exposure is digitally Fourier transformed by numerical integrations using the digital computer.

#### 1.2.3 Square wave response method<sup>5)</sup>

The square wave test chart of various spatial frequencies which is made of metal such as lead or molybdenum is radiographed with the screen-film combination system. The developed and processed image is traced with a microdensitometer, and the maximum and minimum densities of one spatial frequency are read and then converted to the effective exposure. The contrast of one point in the square wave MTF curve is then calculated. The usual MTF of sine wave response is reduced from Coltmann's equation.

#### 1.2.4 Variable slit method

The measuring principle is the same as in 1.2.3. The square wave pattern exposure system is only different from 1.2.3. The mechanical system of varing slit width and cassette position is devised, and a series of square wave is exposed intermittently one by one. The mis-alignment of the measuring system which may be caused by field characteristics of the focal spot is omitted, but intermittentexposure effect is included. The operation is time-consuming, and I think that this is not practical method.

### 1.3 The focal spot of x-ray tubes 2,3,8)

#### 1.3.1 Analog Fourier transform method

The line spread function of the focal spot is projected onto the fluorescent screen by the metal slit which is placed between the focal spot and the fluorescent screen, according to the so-called Pine-hole effect or the similar system of enlargement radiography. The emission intensity distribution on the fluorescent screen is then analog-Fourier transformed with the method of 1.1.1. The MTF of the focal spot is obtained with divided by the MTF of the fluorescent screen.

The classifications of the MTF measuring methods on the more wider standpoints are represented in reference 9.

Regretfully most of the references are Japanese.

- 1) K.Doi and K. Sayanagi: Optical Transfer Function in Radiography (I) X-Ray Fluorescent Screen, Oyo Buturi 33, 721, (1964) in Japanese
- 2) K. Doi, A. Kaji, T. Takizawa and K. Sayanagi : The Application Optical Transfer Function in Radiography, Jap. Jour. Appl. Phys. 4 suppl. 1, 183, (1965)
- 3) K. Doi : Optical Transfer Functions of the Focal Spot of X-Ray Tubes, Am. J. Roentgenol. 24, 712, (1965)
- 4) K. Doi : Optical Transfer Function in Radiography. (IV) Combination of Screen and Film, Oyo Buturi 35, 559, (1966) in Japanese
- 5) K. Doi : Useful Representation of the MTF of the Screen-Film Combination Systems, Presented at the 26th Annual Meeting of the Radiological Society of Japan (1967) in Japanese
- 6) T.Takizawa and K. Doi : A Treatment of Image Sharpness on X-Ray Intensifying Screens by Optical Transfer Function, Nippon Acta Radiologica 23, 1029, (1963) in Japanese
- 7) K. Doi : Measurement for Optical Transfer Functions of X-ray Intensifying Screens, Oyo Buturi, 32, 50, (1964) in Japanese
- 8) K. Doi : Optical Transfer Function in Radiography(II) Focal Spots of X-Ray Tube, Oyo Buturi, 34, 190, (1965) in Japanese
- 9) K. Doi : Information Theory in Radiographic Image Evaluation, Part (I) and Part (II), J. Non-destructive Testing 14, 201, 241, (1966) in Japanese

2 Comparisons of three methods (1.2.1, 1.2.2 and 1.2.3) of measuring MTFs of the intensifying screens or the screen-film combination system

	Analog Fourier transform method (1.2.1)	Digital Fourier transform method (1.2.2)	Square wave response method (1.2.3)
2.1 measuring procedures	<ol style="list-style-type: none"> <li>1. slit exposure to single screen</li> <li>2. scan of the sinusoidal chart</li> <li>3. recording of the photocurrents</li> <li>4. normalization and averaging of the records</li> <li>5. addition of front and back MTF values using the relative exposure ratio from both screens</li> </ol>	<ol style="list-style-type: none"> <li>1. slit exposure to the screen-film system</li> <li>2. microdensitometer trace of the developed image</li> <li>3. conversion to effective exposure distribution using H &amp; D curve</li> <li>4. normalization and averaging</li> <li>5. to punch the program</li> <li>6. Fourier transform by computer</li> </ol>	<ol style="list-style-type: none"> <li>1. to take the radiograph of metal square wave chart</li> <li>2. microdensitometer trace</li> <li>3. conversion to effective exposure and normalization</li> <li>4. averaging</li> <li>5. reduced to sine wave response</li> </ol>
2.2 measuring hours for <sup>stygens</sup> <sup>(1)</sup> (approx.)	measurement (five front and back screens): 3 hrs.	exposure : 2 hrs measurements (10 traces) reading and calculation : 5 hrs Total 5 hrs.	exposure : 2 hrs measurements (20 traces) : 10 hrs. calculation : 3 hrs. Total 15 hrs.
2.3 highest spatial frequencies to be measured <sup>(2)</sup>	front, back : 2 L/mm The front is possible till about 10 L/mm with optical system.	possible more than 10 L/mm The limits depend on the slit width The limits mainly depend on the sinusoidal chart.	~ 10 L/mm The limits depend on the precision of the metal chart.

	Analog Fourier transform method 1 (1.2.1)	Digital Fourier transform method (1.2.2)	Square wave response method (1.2.3)
4. accuracies (standard deviation of measurement)	$\sigma = 0.015$ : reproducibility of two independent measurements (averages of about fifty single screens on ten points over $0.0875 \sim 2.0$ L/mm)	$\sigma = 0.022$ (averages of three screen-film systems on four points over $1 \sim 4$ L/mm at $D_{\text{eff}} \sim 3.0$ )	$\sigma = 0.020$ (averages of three screen-film systems on four points over $1 \sim 4$ L/mm at $D_{\text{eff}} \sim 2.0$ )
5 causes of decreasing accuracy and precision	1. S/N ratio of photocurrents in the case of the low emission intensity screen. 2. focal spot of x-ray tubes. 3. slit width. 4. poor contact between screen and chart.	1. use of toe part of H & D curves. 2. measurement of long distance flare component. 3. isoplanatism patch of the system. 4. slit width. 5. poor contact between screens and film.	1. errors to making metal chart. 2. end effect caused by a finite number of the square wave. 3. poor contact. 4. low contrast chart under x-ray exposure.
6 merits of the method	1. The characteristics of the screen is evaluated separately from the characteristics of the film. 2. rapid and highest accuracy. 3. The equipment as an analog Fourier transformer may be applicable to measure the MTF of the more usual radiographic imaging system.	1. This need not special equipment. Only metal slit is required. 2. This need not evaluate separately from the characteristics of the film.	1. This makes it possible not only to measure the MTF but also to compare the resolving power or any visual examination.

Analog Fourier transform      Digital Fourier transform      Square wave response  
method (1.2.1)                  method (1.2.2)                  method (1.2.3)

- 2.7 problems and      1. the definition of the      1. poor contact.  
cares                    MTF such as additive      2. The MTF and standard  
combination of front      deviation depends on  
and back.                the average photo-  
graphic density.  
2. measurement of the      3. field depth of the  
back screen. (light      microdensitometer  
loss of optical      optical system.  
system)  
3. scattered radiation      4. measurement of flare  
during measurement.      components of the  
line spread function.

- [10] For relative comparisons of imaging performance of the similar system, this calculations  
need not be operated.  
[11] The results is of course under our situation of the department when one person measures.  
[12] I think that the important spatial frequency range for evaluating the radiographic  
imaging system is quite low, say, under 2 L/mm.  
[13] The highest spatial frequency of our molybdenum chart is 5 L/mm, but with the lead  
chart of Optiker Funk, Erlangen, about 10 L/mm is possible.  
[14] The standard deviation ( $\bar{G}$ ) is calculated with the table of statistics from maximum  
difference ( $R$ ) of the experimental values in two experiments ( $n=2$ ).

### 3 Precision

#### 3.1 Precision of the MTF of the fluorescent screen

We have investigated the precision of the method of 1.1.1 that is represented in reference 1 in detail. I think that this is common to 1.2.1 and 1.3.1. The factors to decrease precision are slit width decay and build up phenomena of phosphors, and focal spot of x-ray tubes. I have estimated that all of these factors are negligible under 2 L/mm compared with graphic description and reproducibility of the measurements. This may be checked with the MTF of  $\sin x/x$  type function of a broad slit. The comparison of the theory and experiment for 2 mm slit that is illustrated in Fig.8 of reference 1 is quite satisfactory.

If you need more detail description of this part, I will translate and write to you.

#### 3.2 Precision of the MTF of the focal spot

In order to evaluate the precision of the MTF of the focal spot, the line spread function which is obtained by Fourier inverse transform of the MTF curve is compared with the line image of the focal spot which is directly radiographed with the screen-film system. The comparison is illustrated in Fig.8 of reference 3. The difference of this two line image in the ordinate value is within 5 %. This is a sort of an indication of precision, but this is under-estimation because the measurements include two different experiments.

### 4 Investigators in Japan

Our Japanese investigators group of this field is started in 1970 and the name is Radiation Image Information (abbreviated as R.I.I.). The group consists of about sixty members and nine committees. The representative is Prof. Suguru Uchida, Osaka University, and I am serving as one committee. The book "Investigations of Radiological Image.(I) Modulation Transfer Function" which gathers the papers presented at this meeting during the last two years, written mostly in Japanese. However, we have discussed very few about accuracy and precision. I think that our efforts were mainly concentrated to develop and apply these ideas or methods to the whole radiographic system or other instrumentation problems.

Therefore, I wish to introduce you the following two active scientists in R.I.I..

Prof. Suguru Uchida  
School for X-ray Technicians, Osaka University  
Sibahara 32, Toyonaka, Osaka

Dr. Hitoshi Kanamori  
Department of Electrical Engineering  
Kyoto Technical University  
Matsugasaki, Sakyoku, Kyoto

was published in  
April regretfully

May 16, 1967

Dr. Kunio Doi  
Kyokko Research Laboratories  
Dai Nippon Toryo Co., Ltd.  
Chigasaki City, Kanagawa  
JAPAN

Dear Dr. Doi:

Thank you very much for your detailed communication of May 9, 1967. It will be most useful for the work of the ICRU and as a starting point for our collaborative effort in the future.

In the next few months I probably shall not have too much time to consider these matters in detail, since I have accepted an appointment as Professor and Director, Section of Radiological Sciences in the Department of Radiology at the University of Chicago starting on July 1, 1967. As a consequence, my affairs will be in considerable turmoil for a while.

In the meantime I should appreciate it if you would provide me with more information regarding the organizational structure and aims of the Radiation Image Information group in Japan. It seems to me that considerable benefits could be derived from a detailed exchange of information between this group and my committee in the ICRU. Also, it would be useful to plan a get-together in connection with the International Congress in Japan in 1969.

With best regards,

Sincerely,

*W. Rossman*

Krosmann:cl  
Research Laboratories

May 23, 1967

Dr. K. Rossmann  
Research Laboratories  
Eastman Kodak Company  
Rochester, New York 14650  
U.S.A.

Dear Dr. Rossmann:

Thank you very much for your letter of May 16, 1967.  
Congratulation for your new very important post at the  
University of Chicago!

I will translate some parts of the contract of the  
Radiation Image Information group on your request.  
The aim of the R.I.I. is the contribution to Radiology  
by studying the radiological images and its application  
through the Information Theory. In order to accomplish  
the aim mentioned above, we have two kind activities: one  
is the four regular meetings in a year and the other is  
any events decided by the Committees, for instance, the  
publication of the proceedings and so on.

The members of the R.I.I. are gathered from many fields;  
medicine, science, engineering and X-ray technician in the  
universities, hospitals, companies and research laboratories.  
We have now about sixty members.

The Representative is Prof. S. Uchida, Osaka University  
and the office is also the school of Prof. S. Uchida.  
The President is Prof. Shinji-Takahashi, Nagoya University.  
Ten Committees ( nine are mistaken in the letter of May 9 )  
may arrange the activities of the group.

The financial supports are mainly given by nine  
corporation members.

The next 13th meeting is to be held in June 10 at  
Osaka. As I will meet Prof. Uchida at the time, I will ask  
him to send you the Book of the proceedings written in  
Japanese.

Thank you very much for your suggestion concerning a meeting at the next International Congress in Japan. I quite agree with your idea. I have already talked with some members about such plans, and they agreed to have some meeting. "We, of course, have not yet planned concretely. But I should appreciate if you would help us at the time.

With best regards,

Sincerely yours,

Kunio Doi  
Kyokko Research Laboratories  
Dai Nippon Toryo Co., Ltd.  
Chigasaki City, Kanagawa  
Japan

P.S.

Concerning a detailed exchange of information between our group in Japan and you in the United States, I agree with you. We have talked a similar problem when Dr. H. W. Schober came to Japan in 1964, but it was not realized. It seems to me that the reasons which we could not do may be two. One is some troubles in language problem. The other is that the subjects of exchanging the information were not concentrated to a certain practical point.

Therefore, if we decide the common subjects or problems to a practical point, for example, the accuracy and precision of the standard measuring method of MTF, I think the exchange may be possible and we may obtain a considerable benefit with each other. I will talk with other Committees at the next meeting and write to you again.

June 30, 1967

Dr. K. Rossmann  
Professor and Director,  
Section of Radiological Sciences  
in the Department of Radiology,  
The University of Chicago  
950 East 59th Street, Chicago  
Illinois 60637, U.S.A.

Dear Dr. Rossmann:

I have talked with members of our group at the last meeting concerning a detailed exchange of information and a cooperation to you. They agreed very positively to your offers.

They appointed me formally as a window of the group for you, and I was tasked to send you the proceedings, which I am now translating the titles and authors of each paper.

I will send you the proceedings after the confirmation of your new address.

With best regards,

Sincerely yours

*Kunio Doi*

Kunio Doi  
Kyokko Research Laboratories  
Dai Nippon Toryo Co., Ltd.  
Chigasaki, Kanagawa  
Japan

cc: Prof. S. Uchida  
Dr. T. Sasaki  
Dr. E. Takenaka

# Investigations of Radiological Image:

## Modulation Transfer Function

### Part I

#### The group of Radiation Image Information

(1964 - 1966)

#### Chapter 1 Conceptual Review

Section 1 Introduction K.Kinoshita

Section 2 Some problems in image evaluation K.Sayanagi

#### Chapter 2 X-ray Sources

Section 1 Introduction S.Uchida

Section 2 Radiography with maximum information

Parts 3, 5 and 7 S.Uchida

Section 3 Image analysis in Radiography

MTF of x-ray line images E.Takenaka & T.Takahashi

Section 4 OTF in radiography (II)

Focal spot of x-ray tubes K.Doi

Section 5-1 OTF of x-ray tube focus H.Kanamori

5-2 Effect of OTF of x-ray tube focus

on image H.Kanamori & K.Ito

Section 6 Calculation of MTF of practical

x-ray tube focus Y.Okumura

Section 7 PSF and MTF of focal spot of x-ray

tube K.Kinoshita, R.Kikuchi and E.Takenaka

#### Chapter 3 Objects

Section 1 Introduction M.Tsuda

Section 2-1 Analysis of Radiography by Monte

Carlo Method I.Hatanaka

2-2 Radiography with maximum information

Part 9 S.Uchida and S.Uyama

2-3 Measurement of MTF of scattered radiation

M.Tsuda

2-4 Fluoroscopic x-ray images with image

amplifier and TV systems M.Tsuda

Section 3 OTF in radiography (III)

Object and image motion K.Doi

Chapter 4	Intensifying Screens and Fluorescent Screen	
Section 1	Introduction	K.Doi
Section 2	OTF in radiography (I)	
	The x-ray fluorescent screen.	K.Doi & K.Sayanagi
Section 3	MTF of the intensifying screens under exposure of hardly filtered x-ray	S.Uyama & S.Hayashi
Section 4	OTF in radiography (IV)	
	The combinations of screens and film	K.Doi
Chapter 5	Photographic Materials	
Section 1	Introduction	I.Hatanaka
Section 1-1	Introduction	
	1-2 Properties of photographic materials as information transmitting system	
Section 2	OTF	
2-1	Image analysis in radiography (IV) The effect of the double-coated film on MTF	E.Takenaka & T.Takahashi
2-2	Radiography with maximum information Part 8 MTF of the development effect	S.Uchida, K.Sugumi & T.Endo
Section 3	Granularity	
3-1	Granularity of radiographic film	M.Takano
3-2	Calculations of Wiener spectrum of Granular patterns	I.Hatanaka
Chapter 6	Radiophotography and Optical systems	
Section 1	Introduction	H.Ito
Chapter 7	Image Amplifier	
Section 1	Introduction	
1	Background of the development of image amplifier	
2	quantum noise	
3	process	
4	MTF of image amplifier	M.Tsuda

<b>Chapter 8</b>	<b>TV System</b>		
<b>Section 1</b>	<b>Introduction</b>	K.Kinoshita	17
<b>Section 2</b>	<b>Measurement of total resolving power of x-ray TV systems</b>	T.Sasaki, K.Tobita & Y.Okumura	17
<b>Chapter 9</b>	<b>X-ray Images</b>		
<b>Section 1</b>	<b>Introduction</b>	H.Kanamori	18
<b>Section 2</b>	<b>Radiography with maximum information</b>		
<b>2-1</b>	<b>Determination of evaluating method of Radiographic images</b>	S.Uchida	18
<b>2-2</b>	<b>Maximum information in radiography</b>	S.Uchida, K.Yamashita, S.Maeda & K.Yukawa	18
<b>Section 3</b>	<b>Optimum density range and exposure condition of radiographs</b>	H.Kanamori	19
<b>Section 4</b>	<b>A New definition of information volumes on radiographs from density to thickness curves</b>	H.Kanamori	19
<b>Section 5</b>	<b>Information volumes of radiographs modified by sharpness and visual effects</b>	H.Kanamori	20
<b>Section 6</b>	<b>Theoretical discussion of composing different blurring elements in radiography</b>	M.Noda	21
<b>Section 7</b>	<b>Image analysis in radiography</b>	E.Takenaka & T.Takahashi	22
<b>Section 8</b>	<b>Image quality of x-ray images</b>	M.Tsuda	23
<b>Chapter 10</b>	<b>Film Reading</b>		
<b>Section 1</b>	<b>Introduction</b>	E.Takenaka	26
<b>Section 2</b>	<b>Perceived threshold density differences of visual system with blurred images</b>	M.Noda	26
<b>Section 3</b>	<b>Minimum perceivable contrast of radiographs</b>	H.Kanamori	26
<b>Section 4</b>	<b>Disturbing effect of noises</b>	K.Kinoshita, H.Sato, R.Kikuchi & E.Takenaka	26

Section 5	Noise of x-ray images (II) Comparison of x-ray images of bone by normal and uniform distribution type random charts	
	K.Kinoshita, H.Sato, R.Kikuchi & E.Takenaka	
Section 6	Noise of x-ray images	E.Takenaka, K.Kinoshita & H.Sato
Section 7	Film reading of radiographs	E.Takenaka
Chapter 11	Special Radiographic Techniques	
Section 1	Introduction	T.Sasaki
Section 2	Optimum magnification of enlargement radiography by MTF method	
		Y.Ayakawa & S.Sakuma
Section 3	Image analysis in radiography (V)	
	Changes of MTF curves by magnification ratio	
		E.Takenaka & T.Takahashi
Section 4	Radiography with maximum information	
	Parts 13, 14, 15, 16 and 17 Fourier analysis of blurred images of tomography	S.Uchida
Chapter 12	Others	
Section 1	Introduction	S.Uchida
Section 2	Super resolution of $\gamma$ -ray spectroscopy	
		T.Inoue
Section 3	Image resolution of neutron radiography	
		T.Inoue, K.Ogawa & M.Iwanaga
Section 4	Fourier analysis of radiation measuring Systems Part 1	
		S.Uchida, A.Hayami, T.Yamazaki & I.Azuma
Chapter 13	Foreign Works	
Section 1	Introduction	K.Doi
Section 2	Problems in x-ray images	K.Sayanagi
Section 3	Reports from 11th International Congress of Radiology	T.Toryu
Section 4	Recent works in radiography	K.Doi

# 編集後記

年あらたまり、会員諸氏には新しい年への期待と希望に胸ふくらまして居られることとご同慶に存じます。

ここに第15回研究会記事をお送り致します。資料15-3と資料15-5は今回間にあいませんでしたので見送ります。土井氏と K. Rossmann 氏との文通を両氏の許可を得て掲載させて戴きました。いまのところ外国との交流はここ1本ですが、今後会員各個でもまた、佐柳氏、土井氏を通じても盛んにして行きたいものです。

本研究会の守備範囲も益々広くなり、自分が実際に手掛けている分野以外の discussion には殆んど口をはさめないような状態になってきました。誠に喜ぶべきことで、この際に本研究会として幾つかのテーマを作り、各専門分野を幾人かで協力して壇上にてはとの佐柳、土井両氏の提案もあり、2月の研究会でその可否および可ならばその具体策を協議しようと存じております。

今年も昨年にまして、会員諸氏のご活躍を期待致しております。

(S.U.)

研究会記事	発行日	責任者集	発行所	印刷所
第十五回	昭和43年2月1日	内田勝	R I I 研究会	大阪府豊中市待兼山町一ノ研究会

渡辺 雅志  
箕面市瀬川八八一  
電話池田(6)8381  
大阪大学医療技術短期大学部内  
大坂府箕面市瀬川八八一  
印刷所 渡辺 雅志  
三〇三〇九九二二九九〇三