

# エネルギーとレサジー<sup>1</sup>

千葉 豪

ある放射線源を考え、時間  $t \sim t + dt$  においてそれから放出される平均の放射線数を  $P(t)dt$  とする。横軸に  $t$ 、縦軸に  $P(t)$  をとったものを Fig. 1 に示す。この図が示すように、一般的には、時間とともに放射線

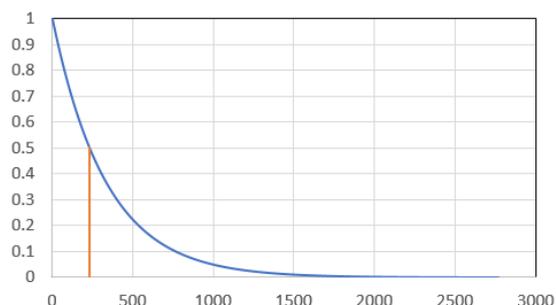


Fig. 1: 平均の放射線放出数

源の強度は低下し、最終的に放出数はゼロに漸近する。

この放射線源からの放射線の総放出数  $\hat{P}$  を以下のように定義する。

$$\hat{P} = \int_0^{\infty} P(t)dt \quad (1)$$

この放射線源から放出される全放射線のうち、その半数が放出されるまでの時間  $t_h$  について考えると、Fig. 1 に示されているように、 $P(t)$  の曲線下部の総面積を半分に分割するような位置（図中の橙色の線）が  $t_h$  に対応することは自明であろう。ちなみにこの例では  $t_h \approx 230$  となる。

次に、 $P(t)$  について横軸を対数として Fig. 2 のように図示して考える。この図においても、Fig. 1 と同様に  $P(t)$  の曲線下部の総面積を半分とするような位置を考えると、このときの  $t$  は前述の  $t_h$  とは異なることが分かる。つまり、この図では、放射線源から総放出数の半分が放出されるまでの時間は、曲線下部の面積から求められないことが分かる<sup>2</sup>。

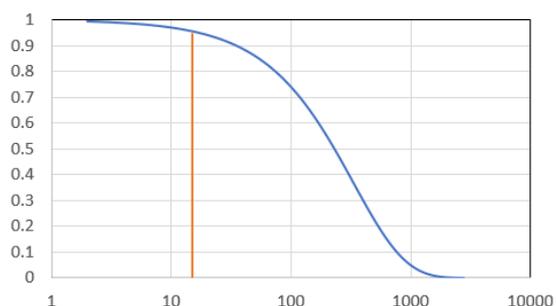


Fig. 2: 平均の放射線放出数（横軸対数）

Fig. 2 のように横軸を対数として図示したときには縦軸を単位「時間」あたりの放出数ではなく、単位「時間の対数」あたりの放出数として図示すればよい。言い換えると、時間  $t$  に対して、時間の対数  $\ln t = t'$  としたとき、「 $t'$  から  $t' + dt'$  の間に放出される放射線数を  $P(t')dt'$  とする」ものとして、 $P(t')$  を図示すればよい、ということになる。 $t$  と  $t'$  は一対一に対応し、 $t_1$  から  $t_2$  で放出される平均の放射線数は  $t'_1$  から  $t'_2$

<sup>1</sup>/Document/Education/EnergyLethargy/

<sup>2</sup>「そんなの当たり前じゃん！」という人は、これ以上読むのはやめてもらってよいです。

で放出される平均の放射線数と等しい。このことは、 $dt$  の間に放出される放射線数は  $dt'$  で放出される放射線数と等しいことを意味するので、以下の式が成り立つ。

$$P(t)dt = P(t')dt' \quad (2)$$

また、

$$t' = \ln t \quad (3)$$

より、

$$dt' = \frac{1}{t}dt \quad (4)$$

が得られるので、これを式 (2) に代入することにより

$$P(t') = tP(t) \quad (5)$$

が得られる。このことは、横軸を  $t$  の対数として図示した場合には、縦軸として  $P(t)$  に  $t$  を乗じたものを用いることにより、「図中の曲線下部の面積」を「放出数の積分量」に対応づけることができることを意味する。縦軸を  $P(t')$  (すなわち  $tP(t)$ ) とした放射線放出数を Fig. 4 に示す。Fig. 1 と同様に、 $t_h \approx 230$  で曲線下の面積が等分されていることが分かるであろう。

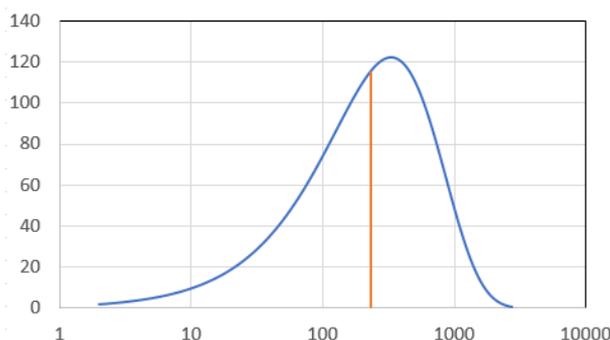


Fig. 3: 平均の放射線放出数（横軸対数、縦軸は単位「時間の対数」あたりの放出数）

このようなケースが現れる例として、中性子束のエネルギースペクトル  $\phi(E)$  を、横軸をエネルギーの対数軸で図示する場合は挙げられる。これまでの議論を踏まえると、このような場合は縦軸には  $\phi(E)E$  をプロットすればよいことが分かる。

一方、炉物理には「レサジー」という便利な量がある。これは、基準エネルギー  $E_0$  に対して、どの程度中性子が減速されたか（怠惰になったか）を示す量であり、レサジーを  $u$  とすると

$$u = \ln(E_0/E) \quad (6)$$

として定義される。レサジーは、符号は異なるものの、エネルギーの対数に相当すると考えることができ、横軸をレサジーについて線形スケール（すなわちエネルギーについて対数スケール）で示した場合は、縦軸を「単位レサジーあたりの中性子束」 $\phi(u) = \phi(E)E$  としてプロットすればよいことになる。

減速エネルギー領域では、中性子束のエネルギースペクトルが  $1/E$  で近似できることがよく知られている一方、図示された中性子束のエネルギースペクトルが減速領域で平坦になっている場合がある。これは、中性子束のエネルギースペクトルを図示する場合は、通常、横軸をエネルギーの対数でとるため、縦軸として  $E$  が乗ぜられた中性子束が示されていることが理由である。

多群の中性子束エネルギースペクトルを、横軸をエネルギーの対数として図示する場合には、縦軸を単位レサジーあたりの中性子束としなければならない。多群の中性子束はエネルギー積分値であるため、それを単位レサジーあたりにするためには、各エネルギー群のレサジー幅で割る必要がある。エネルギー群

$g$  の上下限エネルギーを  $E_t$ 、 $E_b$  とした場合、それぞれに対応するレサジーは  $\ln E_0/E_t$ 、 $\ln E_0/E_b$  となるので、このエネルギー群のレサジー幅は、エネルギーの低下に伴いレサジーは増加することを踏まえると、 $\ln E_0/E_b - \ln E_0/E_t = \ln E_t/E_b$  となる。SRAC107 群構造での中性子束スペクトルの計算例を Fig. ?? に示す。左図は多群中性子束をそのまま図示した例であり、0.7 eV 付近など、いくつかのエネルギー境界で中性子束が不連続に変化している様子が観察される。一方、多群中性子束をレサジー幅で割ったものを右図に示すが、中性子束のエネルギー依存性がより滑らかになっていることが分かる。

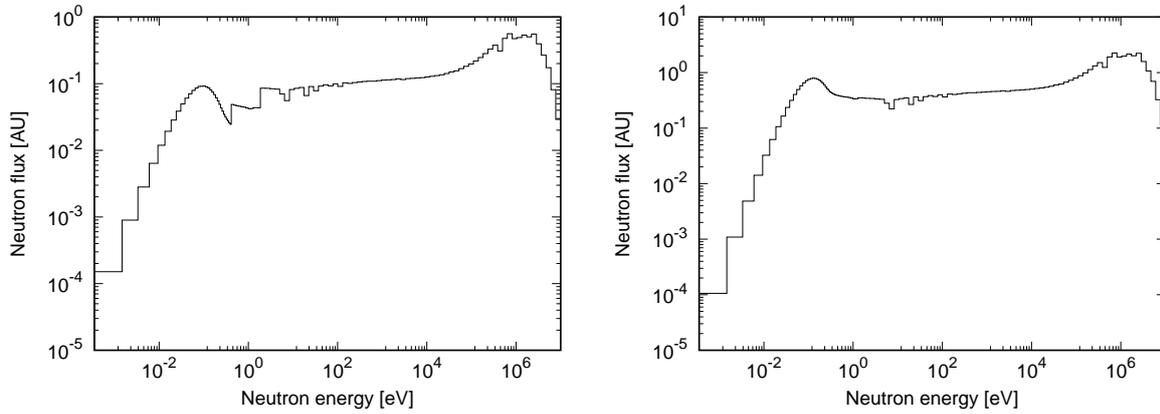


Fig. 4: 多群中性子束スペクトルの計算例