

ИЗВЕСТИЯ

ТОМСКОГО ОРДЕНА ОКТЯБРЬСКОЙ РЕВОЛЮЦИИ И ОРДЕНА ТРУДОВОГО
КРАСНОГО ЗНАМЕНИ ПОЛИТЕХНИЧЕСКОГО ИНСТИТУТА им. С. М. КИРОВА

Том 293

1977

УДК 621.039.54

ПРОГРАММА ВЫЧИСЛЕНИЯ ЭФФЕКТИВНЫХ МИКРОСКОПИЧЕСКИХ СЕЧЕНИЙ

Е. М. БЕЛОВ, С. М. НЕЕЛОВ, В. К. ЯСЕЛЬСКИЙ, М. С. СУХАНОВ

(Представлена научным семинаром физико-технического факультета)

При проведении физических экспериментов по облучению нейтронами исследуемых образцов в реакторном спектре часто необходимо знать эффективное микроскопическое сечение поглощения различных материалов σ . Эффективное сечение поглощения может быть определено следующим образом.

В процессе замедления распределение плотности нейtronов по энергиям может быть записано в виде [1]

$$n(E) dE = n(1 - \alpha) N(E) dE + n\alpha f(E) dE, \quad (1)$$

где $N(E)$ и $f(E)$ — функции распределения тепловых и замедляющихся нейтронов по энергиям соответственно; α — доля нейтронной плотности, приходящейся на надтепловую часть спектра.

Функция распределения тепловых нейтронов (распределение Максвелла) $N(E)$ имеет вид

$$N(E) dE = \frac{2}{V\pi} E_T^{-3/2} \sqrt{E} e^{-E/E_T} dE, \quad (2)$$

а надтепловых —

$$f(E) dE = \sqrt{\frac{\mu E_T}{2E}} \Delta \frac{dE}{E}, \quad (3)$$

где энергия E_T определяется по формуле

$$E_T = \kappa T.$$

Здесь T — температура нейтронного газа, а κ — постоянная Больцмана.

Функция Δ введена в выражение (3) для того, чтобы ограничить спектр надтепловых нейтронов снизу энергией $\mu\kappa T$. Простейшим видом данной функции является ступенчатая функция, удобная в случае проведения численных расчетов на ЭЦВМ

$$\Delta = \begin{cases} 0, & E < \mu\kappa T \\ 1, & E \geq \mu\kappa T. \end{cases} \quad (5)$$

Скорость реакции поглощения нейтронов ядром с сечением поглощения $\sigma(E)$ при нейтронном потоке, определяемом выражением (1), равна

$$R = \int_0^\infty n(E) \sqrt{E} \sigma(E) dE. \quad (6)$$

Эффективное сечение поглощения $\hat{\sigma}$ в этом случае определяется выражением

$$\hat{\sigma} = \frac{\int_0^\infty n(E) \sqrt{E} \sigma(E) dE}{\sqrt{E_0} \int_0^\infty n(E) dE}, \quad (7)$$

где $E_0 = 0,253$ эв — энергия тепловых нейтронов при $T_0 = 239^{\circ}\text{K}$.

После подстановки в (7) соотношения для нейтронного потока (1) с учетом уравнений (2), (3) и проведения ряда преобразований для эффективного сечения поглощения можно записать [1]

$$\hat{\sigma} = \sigma_0 (g + rs), \quad (8)$$

где σ_0 — сечение поглощения при энергии $E = E_0$, а параметры g и s определяются согласно формул

$$g = \frac{1}{\sigma_0 E_T^2} \sqrt{\frac{4T}{\pi T_0}} \int_0^\infty E e^{-E/E_T} \sigma(E) dE, \quad (9)$$

$$s = \frac{1}{\sigma_0} \sqrt{\frac{4T}{\pi T_0}} \int_{\mu KT}^\infty \left[\sigma(E) - \sigma_0 g \sqrt{\frac{E_0}{E}} \right] \frac{dE}{E}. \quad (10)$$

Параметр r характеризует отношение плотности нейтронов в надтепловой области к общей плотности нейтронов

$$r = \alpha \sqrt{\frac{\pi \mu}{16}}. \quad (11)$$

Величина α зависит от нейтронно-физических характеристик материалов и определяется по формуле

$$\alpha = \frac{2\gamma \sqrt{1/\mu}}{1 + 2\gamma \sqrt{1/\mu}}, \quad (12)$$

где

$$\gamma = \frac{l_s}{\xi l_a} \quad (13)$$

величина, обратная коэффициенту замедления.

Параметр μ характеризует энергию „сшивки“ нейтронов и зависит от коэффициента γ . Его можно определить в зависимости от численного значения γ из трансцендентного уравнения вида

$$e^{-\mu} \mu^2 = \frac{\sqrt{\pi}}{2} \gamma. \quad (14)$$

Таким образом, для определения спектра нейтронов необходимо знание следующих нейтронно-физических величин:

l_s — длины пробега рассеяния;

l_a — длины пробега поглощения;

ξ — среднелогарифмической потери энергии нейтрона на одно столкновение.

По приведенному алгоритму была составлена программа вычисления эффективных микроскопических сечений поглощения. В качестве исходных данных, кроме указанных выше величин, задавались также значения $\sigma(E)$. Погрешность вычислений в общем случае не превышает 0,01%.

Программа расчета эффективных микроскопических сечений

```

begin integer i, j, n, m;
real array E 1 [1 : 38], σ 1 [1 : 38], σ 2 [1 : 38], E 2 [1 : 1998],
A [1 : 2], C [1 : 2], Δ [1 : 2];
P 0042 (E 1, σ 1); j := 2; E 2 [1] := E 1 [1]; σ 2 [1] := σ 1 [1];
for i := 1 step 1 until 37 do begin
n := (E 1 [i + 1] - E 1 [i]) / 0.005;
if n = 1 then begin
E 2 [j] := E 1 [i + 1]; σ 2 [j] := σ 1 [i + 1]; j := j + 1;
end;
else begin
C [1] := E 1 [i]; C [2] := E 1 [i + 1]; Δ [1] := σ 1 [i]; Δ [2] :=
= σ 1 [i + 1];
for m := 1 step 1 until 2 do
A [m] := Δ [m] × sqrt (C [m] × ((C [m] - 0.08418) ↑ 2 +
(0.5 × (0.9572 + 0.06788 × sqrt (C [m]))) ↑ 2)); A [1] := A [2] - A [1]
for m := 1 step 1 until n do begin
real α; α := E 1 [i] + 0.005 × m;
σ 2 [j] := σ 1 [i] + m × A [1] / sqrt (α) /
((α - 0.08418) ↑ 2 + (0.5 × (0.09572 + 0.06788 ×
sqrt (α))) ↑ 2); E 2 [j] := E 1 [i] + m × 0.005; j := j + 1;
end;
end;
end;
begin real array E 3 [1 : 198], σ 3 [1 : 198],
for j := 1 step 1 until 198 do begin
σ 3 [j] := σ 2 [j]; E 3 [j] := E 2 [j]; end; P 1041 (E 3, σ 3);
end;
begin real g, s, v, w, r, μ, T, σ 4, σ 5, Em, α, β;
for T := 250 step 50 until 1200 do begin
Em := 8.616710 - 5 × T; α := 4 × T / (3.1416 × 293.16);
v := sqrt (α) / 2.65210 6;
w := v / Em ↑ 2;
for r := 0 step 0.1 until 0.8 do begin
for μ := 3 step 1 until 6 do begin
real B 1, B 2; B 1 := B 2 := 0;
for i := 1 step 1 until 1998 do begin

```

```

 $\alpha := -E2[i]/Em;$ 
 $B1 := B1 + E2[i] \times \exp(\alpha) \times \sigma2[i] \times 0.005;$ 
end;
 $g := w \times B1;$ 
for  $n := \mu \times Em/0.005$  step 1 until 1998 do begin
 $\alpha := 0.0253/E2[n];$ 
 $B2 := B2 + (\sigma2[n] - 2.652_{10}6 \times g \times \sqrt{\alpha})/E2[n] \times 0.005;$ 
end;
 $s := v \times B2; \alpha := 3.1416 \times \mu; \beta := 10/\mu \times Em;$ 
 $\sigma4 := 2.652_{10}6 \times (g + r \times s);$ 
 $\sigma5 := \sigma4/(v \times 2.652_{10}6)/(1 + 4 \times r/\sqrt{\alpha} \times \sqrt{\mu}/4 \times \ln(\beta) - 1);$ 
P1041(g, s,  $\sigma_4$ ,  $\sigma_5$ );
end;
end;
end;
end; end.

```

ЛИТЕРАТУРА

1. В. Артамкин, О. Гужавина. Эффективные сечения для спектра нейтронов тепловых реакторов. «Атомная энергия», 1959, т. 6, № 2.
-