

JRR-3 燃料要素を炉内から
取り出した場合の残留熱による
温度上昇とその冷却

1963年3月

日本原子力研究所

Japan Atomic Energy Research Institute

JRR-3 燃料要素を炉内から取り出した場合の残留熱による**温度上昇とその冷却****要 旨**

JRR-3において冷却系の事故で重水が炉外に漏洩した場合とか、停電などの場合、燃料要素を重水の無い炉内、空气中、あるいはキャスクの中に放置せざるをえない事態が起らないともかぎらない。そんな場合にも燃料棒は発熱を続けているわけであるから、燃料棒の表面に被覆してあるアルミが溶融するかどうかということは緊急事故対策の一問題として検討の必要がある。この報告では、そのような場合における燃料棒の温度上昇を計算で求め、その結果の信頼性は実物大模擬燃料要素の熱伝達の実験をおこなって確かめた。

1961年3月20日

日本原子力研究所 機械装置研究室

佐野川好母

大内光男

On the temperature rise of the JRR-3 fuel element**by decay heat****Summary**

In cases of emergency such as the leakage of heavy water coolant and the failure of electric power supply, the fuel elements may be left in the reactor vessel without any coolant, in the air at room temperature, in the cask or under some other conditions. The decay heat will cause the temperature of the fuel elements to rise. We calculated the temperature rise in the fuel elements in such cases as mentioned and checked the reliability of the calculated results, by measuring the heat transfer rate of the JRR-3 mock-up fuel element cooled by either natural or forced convections in steady state.

March 20, 1961

KONOMO SANOKAWA

MITSUO OUCHI

Mechanical Engineering Laboratory
Japan Atomic Energy Research Institute

目 次

1. まえがき	1
2. 理論計算	1
2. 1 記号の説明	2
2. 2 热伝達の機構とその方程式	3
2. 3 自然対流による冷却	4
2. 3. 1 発熱量が一定で定常状態における解	7
2. 3. 2 発熱量が減少していく場合の非定常解	8
2. 3. 3 キャスク内で放置した場合の燃料棒の温度上昇	12
2. 4 強制対流による冷却	14
2. 4. 1 発熱量が一定で定常状態における解	15
3. 実験	16
3. 1 実験装置	16
3. 2 測定	19
3. 3 自然対流による冷却の実験	20
3. 4 強制対流による冷却の実験	22
4. 検討および結論	24
5. あとがき	26
付録	27

Contents

1.	Introduction	1
2.	Theoretical calculation	1
2. 1	Nomenclature	2
2. 2	Mechanism of heat transfer and its equations	3
2. 3	Cooling by natural convection	4
2. 3. 1	Solutions in steady state when the heat flux of fuel rod is constant	7
2. 3. 2	Solutions in unsteady state when the heat flux of fuel rod decreases	8
2. 3. 3	Temperature rise of fuel rod in the cask.....	12
2. 4	Cooling by forced convection	14
2. 4. 1	Solutions in steady state when the heat flux of fuel rod is constant	15
3.	Experiment	16
3. 1	Experimental equipment.....	16
3. 2	Measurement.....	19
3. 3	Experiment of cooling by natural convection	20
3. 4	Experiment of cooling by forced convection	22
4.	Discussions and conclusions	24
5.	Acknowledgment	26
	Appendix	27

1. まえがき

JRR-3 燃料要素を運転後空気中に取り出した場合、あるいはそれをキャスクの中に入れたが、強制通風装置の故障あるいは停電などによりそのまま放置せざるをえない場合、また事故などにより炉内の重水が漏失した場合など、発熱を続けている燃料棒はそのまま放置しても自然対流によつて冷却がおこなわれ、温度が上昇することはないか、あるいはそれだけでは温度が上昇するので何らかの方法で強制通風をおこなう必要があるだろうかという問題は、設計の過程における事故対策の問題としてはもちろんのこと、今後の運転に際しても知っておかなければならぬ問題の一つである。

それには JRR-3 燃料要素のアルミ被覆が溶融しない限界に関する知識が必要とされる。この問題について理論計算ならびに実物大実験により確かめたが、その結果計算と実験はかなり近い値を示し結果的には垂直二重円管に関する自然対流と強制対流の熱伝達の実験式が良い精度で使えるということがわかったに過ぎないが、計算および実験に関する資料の散逸を防ぐためにまとめたものである。

2. 理論計算

JRR-3 燃料要素は外径 25 mm の天然ウラン棒に 2 mm の厚さの 2S アルミを被覆した有効長 2650 mm の燃料棒を、内径 38 mm の 2S アルミの外筒冷却管内に挿入した構造で、この 4.5 mm の円環状隙間内を重水が流れ、冷却される。被覆表面には 120° 間隔に 3 枚のフィンが縦方向についていて外筒冷却管と燃料棒の間の支えになっている。さらに燃料棒は約 900 mm の燃料棒 3 本がアルミピンで接続された構造になっているが、ここでの計算では単にフィンなしの二重管構造と見なして取り扱った。計算におけるウラン、アルミの物性値は一定にとったが、空気の物性値は計算練習のつもりで試みにその温度による変化をすべて考慮を入れた。しかし熱計算の立場からは、それが有利な意味を持つわけではないことはいうまでもない。計算をおこなった当時は現在のような高性能高速度

の電子計算機が使えない頃で、これだけ多数の物性値の温度による変化を計算の過程に入れることは困難だったので、かなりの時間を費したが電動計算機のみで結果を得た。

この計算をおこなうに当って設けた一番大きな仮定は燃料棒の発熱を一様としたことで、実際の燃料棒の発熱は正弦分布をするからその考慮が払われていないということは、実際問題に対する解答としてはその意味を無にするかに思える。しかしここでは発熱量がいろいろに変化した場合の計算もおこなってあるので、その結果より発熱量が一様でない場合への推定もある程度可能であり、ここに得られた計算の結果も十分利用価値があると考えられる。

2. 1 記号の説明

Q : 発熱量 kW

T_0 : 周囲空気温度 °C

T_1 : 燃料棒平均温度 °C

T_2 : 冷却管平均温度 °C

T_f : 円環状流路内空気の平均温度 °C

d_1 : 燃料棒外径 2.9×10^{-2} m

d_2 : 冷却管内径 3.8×10^{-2} m

d_s : 代表直径 $d_2 - d_1 = 9 \times 10^{-3}$ m

l : 燃料棒長さ 2.65 m

A_1 : 燃料棒表面積 $\pi d_1 l = 2.413_1 \times 10^{-1}$ m²

A_2 : 冷却管内面表面積 $3.162_0 \times 10^{-1}$ m²

A_3 : 冷却管外面表面積 $3.411_6 \times 10^{-1}$ m²

V_1 : 燃料棒体積 $\frac{\pi}{4} d_1^2 l = 1.749 \times 10^{-3}$ m³

V_2 : 冷却管体積 4.93×10^{-4} m³

S : 円環状流路断面積 $\frac{\pi}{4} (d_2^2 - d_1^2) = 4.733_8 \times 10^{-4}$ m²

U_f : 円環状流路内空気の平均速度 m/sec

W : 送風流量 m³/sec

G : 単位時間、単位断面積当たりの重量流量 $\rho_f U_f$ kg/m²sec

P : 圧力 kg/m²

t : 時間 min

α_1 : 燃料棒表面と円環状流路内空気との間の熱伝達率 kcal/m sec °C

α_2 : 冷却管内面と円環状流路内空気との間の熱伝達率 kcal/m sec °C

α_3 : 冷却管外面と周囲空気との間の熱伝達率 kcal/m sec °C

C_A : アルミの比熱 2.5×10^{-1} kcal/°C kg

C_U : ウランの比熱 3.5×10^{-2} kcal/°C kg

C_1 : 燃料棒の平均比熱 kcal/°C kg

C_2 : 冷却管（アルミ）の比熱 $2.5 \times 10^{-1} \text{ kcal}/\text{C kg}$

C_t : 空気の比熱 $\text{kcal}/\text{C kg}$

ρ_A : アルミの比重 $2.7 \times 10^3 \text{ kg/m}^3$

ρ_U : ワランの比重 $1.87 \times 10^4 \text{ kg/m}^3$

ρ_1 : 燃料棒の平均比重 kg/m^3

ρ_2 : 冷却管（アルミ）の比重 $2.7 \times 10^3 \text{ kg/m}^3$

ρ_f : 空気の比重 kg/m^3

μ : 空気の粘性係数 kg sec/m^2

ν : 空気の動粘性係数 m^2/sec

α : 空気の温度伝導率 m^2/sec

λ : 空気の熱伝導率 $\text{kcal/m sec}^\circ\text{C}$

β : 空気の体膨張係数

f : 摩擦係数

σ : ステファン・ボルツマンの定数 $4.88 \text{ kcal/m}^2 \text{ h}^\circ\text{C}$

ϵ : 辐射率

F_{12} : 形態係数

F_{12} : 修正形態係数

R_s : レイノルズ数

P_r : プラントル数

N_s : ヌセルト数

G_r : グラスホフ数

g : 重力加速度

2. 2 热伝達の機構とその方程式

炉内から取り出された燃料棒の発熱はまだ続いているが、その発生熱量 Q は燃料棒表面より円環状流路内空気への対流熱伝達と外筒冷却管への輻射で失われ、残った熱は燃料棒自体の温度上昇に使われて燃料棒内に蓄積されることになる。燃料棒表面より対流熱伝達によって円環状流路内空気へ伝わった熱は外筒冷却管への対流熱伝達と上昇空気によって持ち去られ、残りは空気自体の温度上昇に使われる。外筒冷却管が円環状流路内空気よりの対流熱伝達と燃料棒表面よりの輻射によって受けた熱は外部空気への対流熱伝達によって失われ、残りの熱は外筒冷却管の温度上昇に使われる。この熱伝達の機構を方程式で表わせば次のようになる。

$$\frac{1}{60} C_1 \rho_1 V_1 \frac{dT_1}{dt} = 0.238 g Q - \alpha_1 A_1 (T_1 - T_t) - \sigma F_{12} A_1 \left\{ \left(\frac{T_1 + 273}{100} \right)^4 - \left(\frac{T_2 + 273}{100} \right)^4 \right\} \quad (1)$$

$$\frac{1}{60} C_t \rho_t S l \frac{dT_t}{dt} = \alpha_1 A_1 (T_1 - T_t) - \alpha_2 A_2 (T_t - T_2) - S U_t C_t \rho_t (T_t - T_0) \quad (2)$$

慣用の熱伝達率の単位は $\text{kcal/mh}^\circ\text{C}$ であるがあえて $\text{kcal/msec}^\circ\text{C}$ の単位としたのは数値計算の便のためである。

$$\frac{1}{60} C_2 \rho_2 V_2 \frac{dT_2}{dt} = \sigma \bar{T}_{12} A_1 \left\{ \left(\frac{T_1 + 273}{100} \right)^4 - \left(\frac{T_2 + 273}{100} \right)^4 \right\} + \alpha_2 A_2 (T_f - T_2) - \alpha_3 A_3 (T_2 - T_0) \quad (3)$$

$$C_1 \rho_1 V_1 = C_U \rho_U V_U + C_A \rho_A V_A = 654.5 \times 0.0013 + 675.0 \times 0.000449 = 1.153 \text{ kcal}/^\circ\text{C}$$

$$Sl = 4.733_6 \times 10^{-4} \times 2.65 = 1.254_4 \times 10^{-3} \text{ m}^3$$

$$C_2 \rho_2 V_2 = C_A \rho_A V_2 = 675 \times \frac{\pi}{4} (0.041^2 - 0.038^2) \times 2.65 = 3.327_9 \times 10^{-1} \text{ kcal}/^\circ\text{C}$$

$$A_1 = \pi \times 0.029 \times 2.65 = 0.2413_1 \text{ m}^2$$

$$A_2 = \pi \times 0.038 \times 2.65 = 0.3162_0 \text{ m}^2$$

$$A_3 = \pi \times 0.041 \times 2.65 = 0.3411_6 \text{ m}^2$$

2. 3 自然対流による冷却

まず燃料棒の冷却が周囲空気の自然対流によっておこなわれる場合を考えよう。この計算にあたり次の仮定を設ける。

- 1) 燃料棒内の発熱はいたるところ一様である。
 - 2) 燃料棒、外筒冷却管と燃料棒の間の空気、外筒冷却管の温度は軸方向に変化しているが、ここでは平均温度をとり軸方向の温度変化はないものとする。
 - 3) ウラン、アルミの物性値の温度による変化は無視する。
- 2) の仮定は実際とはかけ離れた仮定のように思われるが後の計算で示されるように自然対流による円環状流路内の空気の上昇速度は非常に小さく、したがって軸方向の温度変化はかなり少ないので2) の仮定は想像に反して実際に近い仮定となる。このことは後の実験でも明らかにされよう。

まず円環状流路内の空気の上昇速度を求める。

運動方程式は

$$\rho_f \frac{dU_f}{dt} = \rho_f \frac{T_f - T_0}{273 + T_0} g - \frac{dp}{dx} g \quad (4)$$

$$\frac{dp}{dx} = f \frac{2 \rho_f U_f^2}{g(d_2 - d_1)} \quad (5)$$

$$f = \frac{16}{R_e} \cdot \frac{1}{\phi\left(\frac{d_2}{d_1}\right)} \quad (6)$$

$$\phi\left(\frac{d_2}{d_1}\right) = \frac{\left(\frac{d_2}{d_1}\right)^2 + 1}{\left(\frac{d_2}{d_1} - 1\right)^2} - \frac{\frac{d_2}{d_1} + 1}{\left(\frac{d_2}{d_1} - 1\right) \log \frac{d_2}{d_1}} \quad (7)$$

$$\frac{d_2}{d_1} = \frac{0.038}{0.029} = 1.31 \text{ であるから } \phi\left(\frac{d_2}{d_1}\right) = 0.65$$

(4) 式は

$$\frac{dU_f}{dt} = \frac{T_f - T_0}{273 + T_0} g - \frac{32 \nu}{(d_2 - d_1)^2 \phi\left(\frac{d_2}{d_1}\right)} U_f \quad (8)$$

$\frac{dU_f}{dt} = 0$ において、 $T_0 = 20$ とすれば

$$U_f = \frac{(T_f - T_0)g(d_2 - d_1)^2 \phi \left(\frac{d_2}{d_1} \right)}{32 \nu (273 + T_0)} = 5.495 \times 10^{-8} \frac{T_f - T_0}{\nu} \quad (\text{m/sec}) \quad (9)$$

流量は

$$W = S U_f = 2.601 \times 10^{-13} \frac{T_f - T_0}{\nu} \quad (\text{m}^3/\text{sec}) \quad (10)$$

この関係を示すと TABLE 1 のようになる。

TABLE 1 Relation between T_f and U_f in steady state natural convection

T_f	$T_f - T_0$	ν	U_f	W	T_f	$T_f - T_0$	ν	U_f	W
50	30	0.185	$8.9_1 \times 10^{-2}$	$4.21_8 \times 10^{-5}$	400	380	0.646	$32.3_3 \times 10^{-2}$	$15.29_9 \times 10^{-8}$
100	80	0.236	18.6 ₃	8.81 ₉	450	430	0.726	32.5 ₅	15.40 ₈
150	130	0.292	24.4 ₆	11.57 ₈	500	480	0.810	32.5 ₆	15.41 ₂
200	180	0.355	27.8 ₆	13.18 ₈	550	530	0.890	32.7 ₂	15.48 ₈
250	230	0.422	29.9 ₆	14.17 ₇	600	580	0.989	32.2 ₃	15.25 ₆
300	280	0.493	31.2 ₁	14.77 ₃	650	630	1.37	31.2 ₉	14.81 ₁
350	330	0.566	32.0 ₄	15.16 ₈	700	680	1.81	29.7 ₅	14.08 ₄

燃料棒表面と円環状流路内の空気との間の熱伝達率は

$$N_u = 1.02 R_e^{0.45} P_r^{0.5} \left(\frac{\mu_{T_f}}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} \left(\frac{d_e}{l} \right)^{0.4} \left(\frac{d_2}{d_1} \right)^{0.8} G_r^{0.05} \quad (11)*$$

より

$$\begin{aligned} \frac{\alpha_1 d_e}{\lambda} &= 1.02 \left(\frac{U_f d_e}{\nu} \right)^{0.45} \left(\frac{\nu}{a} \right)^{0.5} \left(\frac{\mu_{T_f}}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} \left(\frac{d_e}{l} \right)^{0.4} \left(\frac{d_2}{d_1} \right)^{0.8} \left(\frac{\beta g d_e^3 (T_1 - T_f)}{\nu^2} \right)^{0.05} \\ \therefore \alpha_1 &= 3.46_1 \times 10^{-4} \left(\frac{\mu_{T_f}}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} \frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{0.05} (T_f - T_0)^{0.45} \end{aligned} \quad (12)$$

外筒冷却管内面と円環状流路内空気との間の熱伝達率は

$$\frac{\alpha_2 d_e}{\lambda} = 1.0 \left(\frac{d_2}{d_1} \right)^{0.8} \left(\frac{U_f \frac{\pi}{4} (d_2^2 - d_1^2)}{\lambda l} \right)^{0.45} \left(\frac{d_e^3 g \beta (T_2 - T_f)}{\nu^2} \right)^{0.05} \quad (13)**$$

より

$$\therefore \alpha_2 = 5.76_1 \times 10^{-4} (C_f \rho_f)^{0.45} \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55} (T_f - T_0)^{0.45} (T_f - T_2)^{0.05} \quad (14)$$

外筒冷却管外面と周囲空気との間の熱伝達率は

$$N_u = 0.652 \left(\frac{P_r^2}{1.1 + P_r} \right)^{0.25} G_r^{0.25} \quad (15)***$$

ただし $P_r > 0.5$, $10^8 > (G_r \times P_r) > 10^4$

より

$$\therefore \alpha_3 = 2.18_5 \times 10^{-1} \frac{\lambda}{(1.1 a^2 + a \nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{0.25} \quad (16)$$

修正輻射係数は

* C. Y. CHEN, G. A. HAWKINS & H. L. SOLBERG: *Transactions of the ASME* 68, 99 (1946)

** C. Y. CHEN, G. A. HAWKINS & H. L. SOLBERG: *Transactions of the ASME*, 68, 99 (1946)

*** S. SUGAWARA & K. MICHYOSHI: The 3rd Japan National Congress for Applied Mechanics.

$$\frac{F_{12}}{\bar{F}_{12}} = \frac{1}{\frac{1}{\bar{F}_{12}} + \left(\frac{1}{\varepsilon_1} - 1 \right) + \frac{A_1}{A_2} \left(\frac{1}{\varepsilon_2} - 1 \right)} \quad (17)$$

$$\bar{F}_{12} = 1, \quad \varepsilon_1 = \varepsilon_2 = 0.25 \quad \text{として} \quad F_{12} = 1.59 \times 10^{-1}$$

$$\sigma = \frac{4.88}{3600} = 1.35 \times 10^{-3} \text{ (kcal/m² sec °C)}$$

$$\therefore \sigma F_{12} = 1.356 \times 10^{-3} \times 1.590 \times 10^{-1} = 2.15 \times 10^{-4} \quad (18)$$

これらの $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3, \sigma F_{12}$ の値を (1) (2) (3) 式に代入して

$$\frac{1}{60} 1.154 \frac{dT_1}{dt} = 2.38 \times 10^{-1} Q - 8.35 \times 10^{-5} \left(\frac{\mu_{T_f}}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} \frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} - 5.20 \times 10^{-5} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \quad (19)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{60} 1.254 \times 10^{-3} \frac{dT_f}{dt} &= 8.35 \times 10^{-5} \left(\frac{\mu_{T_f}}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} \frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ &\quad - 1.82 \times 10^{-5} (C_f \rho_f)^{0.45} \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55} (T_f - T_2)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ &\quad - 2.60 \times 10^{-11} C_f \rho_f \frac{1}{\nu} (T_f - T_0)^2 \end{aligned} \quad (20)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{60} 3.32 \times 10^{-1} \frac{dT_2}{dt} &= 5.20 \times 10^{-5} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \\ &\quad + 1.82 \times 10^{-5} (C_f \rho_f)^{0.45} \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55} (T_f - T_2)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ &\quad - 7.45 \times 10^{-2} \frac{\lambda}{(1.1 a^2 + a \nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{1.25} \end{aligned} \quad (21)$$

これらの方程式で $\left(\frac{\mu_{T_f}}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14}$ の値はほぼ 1 に近く、さらに円環状流路内の空気の応答は非常に速いから、(19) (20) (21) 式は近似的に次のように表わされる。

すなわち

$$\begin{aligned} \frac{dT_1}{dt} &= 1.24 \times 10 Q - 4.34 \times 10^{-3} \frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ &\quad - 2.70 \times 10^{-3} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \end{aligned} \quad (22)$$

$$\begin{aligned} 8.35 \times 10^{-5} \frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ = 1.82 \times 10^{-4} (C_f \rho_f)^{0.45} \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55} (T_2 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ + 2.60 \times 10^{-11} C_f \rho_f \frac{1}{\nu} (T_f - T_0)^2 \end{aligned} \quad (23)$$

$$\begin{aligned} \frac{dT_2}{dt} &= 2.48 \times 10^{-2} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \\ &\quad + 8.70 \times 10^{-2} (C_f \rho_f)^{0.45} \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55} (T_f - T_2)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ &\quad - 3.56 \times 10^{-2} \frac{\lambda}{(1.1 a^2 + a \nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{1.25} \end{aligned} \quad (24)$$

ここで円環状流路内の上昇空気が外部に持ち去る熱量 q (kW) を計算してみると

$$q = 2.60 \times 10^{-11} C_f \rho_f \frac{1}{\nu} (T_f - T_0)^2 \times \frac{3600}{860} = 1.08 \times 10^{-7} C_f \rho_f \frac{1}{\nu} (T_f - T_0)^2 \quad (25)$$

TABLE 2 Relation between T_f and q , the amount of heat taken away by the moving air in the annular space (by natural convection)

T_f	$C_f \rho_f$	$\frac{1}{\nu}$	q	T_f	$C_f \rho_f$	$\frac{1}{\nu}$	q
50	2.56 _s	5.47 _s	0.00137	300	1.49 _s	2.03 _s	0.0258
100	2.23 _s	4.23 _s	0.00660	350	1.38 _s	1.77 _s	0.0290
150	1.98 _s	3.43 _s	0.0125	400	1.28 _s	1.55 _s	0.0313
200	1.78 _s	2.81 _s	0.0177	450	1.21 _s	1.38 _s	0.0336
250	1.62 _s	2.35 _s	0.0221	500	1.13 _s	1.23 _s	0.0352

このように円環状流路内の空気が自然対流のために外部に持去る熱量は非常に少なく、このことは 2 の項でのべた仮定 2) がかなりの程度で成立することを意味する。したがって近似的には (23) 式右辺第二項を省略して

$$8.35_2 \times 10^{-5} \frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ = 1.82_2 \times 10^{-4} (C_f \rho_f)^{0.45} \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55} (T_2 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45}$$

この式を書直すと

$$T_1 - T_2 = \left\{ 0.459 - \frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}} \left(\frac{1}{(C_f \rho_f)^{0.45}} \right)^{\frac{1}{1.05}} \right\} (T_1 - T_f) \quad (26)$$

ここで

$$F(t_f) \equiv \left\{ 0.459 - \frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}} \left(\frac{1}{(C_f \rho_f)^{0.45}} \right)^{\frac{1}{1.05}} \right\} \quad (27)$$

とおけば

$$\therefore T_f = \frac{F(t_f) T_1 + T_2}{F(t_f) + 1} \quad \text{あるいは} \quad T_1 = \frac{\{F(t_f) + 1\} T_f - T_2}{F(t_f)} \quad (28)$$

すなわち $F(t_f)$ は t_f の関数であるから (28) 式と (22) (24) 式の連立微分方程式を解けばよいことになる。

2. 3. 1 発熱量が一定で定常状態における解

運転停止後の燃料の発熱量は運転時間と運転停止後の時間に関係し、停止後、発熱量は漸次減少していく。この場合の解を求めるに先立って、まず発熱が一定に続いている時発熱と冷却が丁度平衡に達し定常になった場合の解を求ることにする。

(22) (24) 式でそれぞれ $\frac{dT_1}{dt} = 0$, $\frac{dT_2}{dt} = 0$ とおいて得られる。

$$Q = 3.49_6 \times 10^{-4} \frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}} (T_1 - T_f)^{1.05} (T_f - T_0)^{0.45} \\ + 2.17_7 \times 10^{-4} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \quad (29)$$

$$Q = 3.12_1 \times 10^{-1} \frac{\lambda}{(1.1 \alpha^2 + \alpha \nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{1.25} \quad (30)$$

と (28) 式より T_1 , T_2 , T_f を求めると TABLE 3 のようになり、この関係は Fig. 1 に示してある。これより燃料棒が一定一様の発熱をおこなっている場合に、自然対流による冷却が理論上可能な限界

は約 2 kW ということになる。言い換れば約 2 kW までの発熱ならば放置しておいても被覆が溶融するようなことはないわけである。

TABLE 3 Relation between Q and T_1 , T_2 , T_f in steady state heat transfer by natural convection.

Q	T_1	T_f	T_2	燃料棒表面より輻射で伝達される熱量の対流で伝達される熱量に対する比
0.1	108	49	33	0.42 ₈
0.2	165	70	45	0.46 ₂
0.3	218	89	56	0.50 ₀
0.4	259	104	65	0.60 ₀
0.5	295	118	74	0.69 ₀
0.6	338	133	83	0.79 ₄
0.7	364	144	91	0.86 ₅
0.8	394	155	98	0.90 ₇
0.9	421	166	106	1.07 ₀
1.0	458	178	113	1.18 ₈
1.5	552	222	149	1.70 ₀
2.0	638	262	182	2.31 ₁

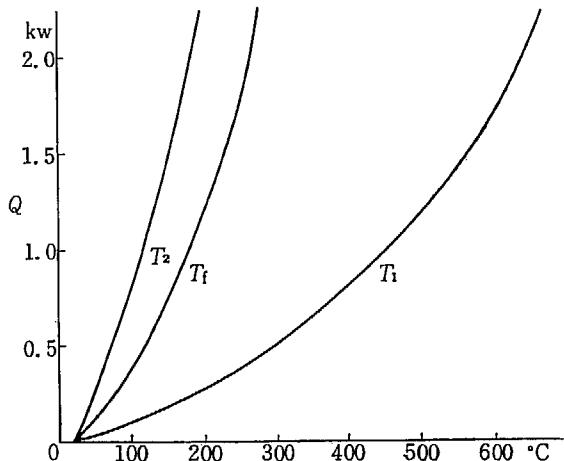


Fig. 1 Relation between Q and T_1 , T_2 , T_f in steady state heat transfer by natural convection.

2. 3. 2 発熱量が減少していく場合の非定常解

使用済み燃料一本当たりの発熱量は運転時間を t_0 (分), 運転停止後の時間を t_s (分), 燃料中の最高熱中性子束を 1.4×10^{13} (n/cm²·sec) とすると

$$Q_0 = 2.51_8 \times [t_s^{-0.2} - (t_0 + t_s)^{-0.2}] \text{ kW} \quad (31)$$

と表わされ, この関係は Fig. 2* に示す。

無限大時間運転ならば $t_0 = \infty$ とおいて

$$Q_0 = 2.51_8 \times t_s^{-0.2} \text{ kW}$$

すなわち 1 分後には約 2.5 kW の発熱がおこなわれている。

燃料を炉内より外に取り出すまでには運転停止時間より 1 分以上は経過するであろうし, 炉内重水

* この資料は平山省一氏より拝借したものである。

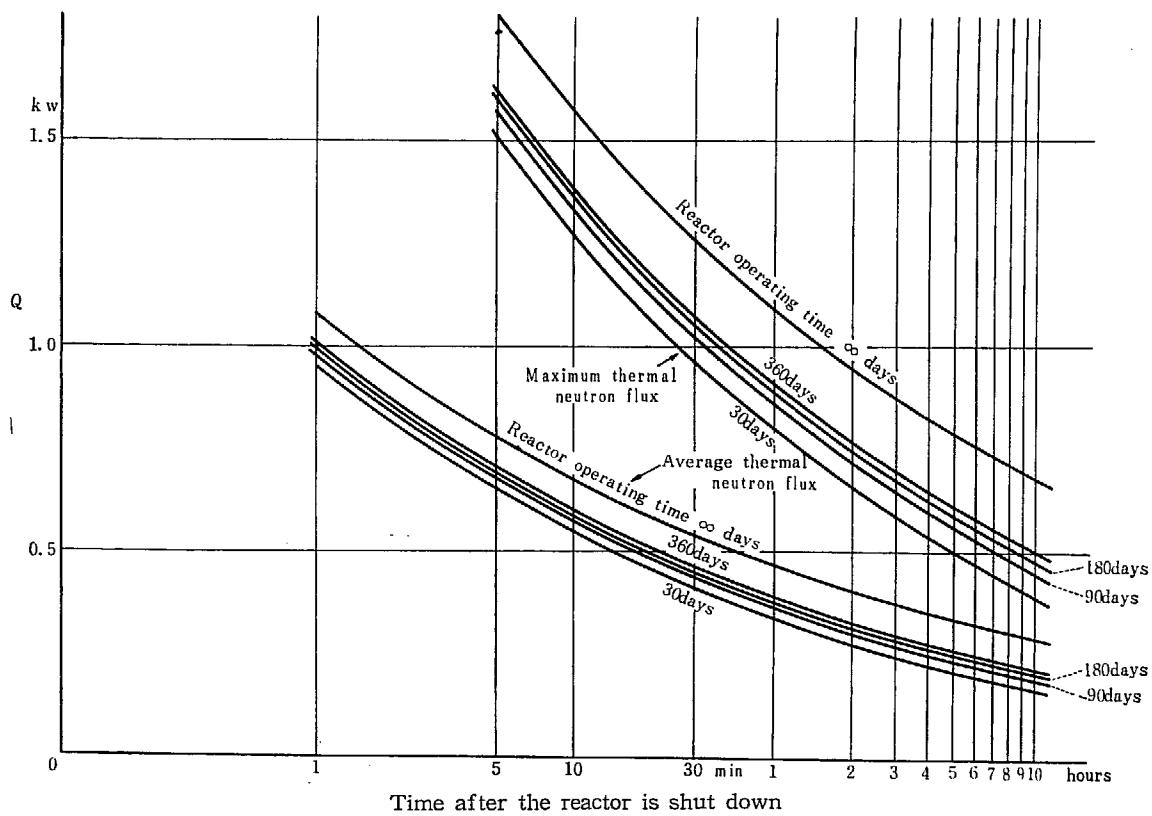


Fig. 2 Decay heat curve of JRR-3 fuel rod

t	T_1	T_f	T_2
0	150	64	42
1	185	77	49
2	215	89	56
3	241	98	62
4	265	106	67
5	287	115	72
6	307	122	76
7	326	130	81
8	343	136	85
9	359	142	89
10	374	148	93
15	444	176	113
20	494	196	129
25	519	207	138
30	534	214	142
35	539	216	144
40	541	217	145
45	540	216	145
50	537	215	144
55	533	213	142
60	529	212	141
70	521	208	138
80	513	204	135
90	506	202	133
100	499	199	131
110	495	197	130
120	490	195	128

TABLE 4

Temperature rise of T_1 , T_2 and T_f when the fuel element is exposed to the air at room temperature (Initial heat flux 3.0 kW)

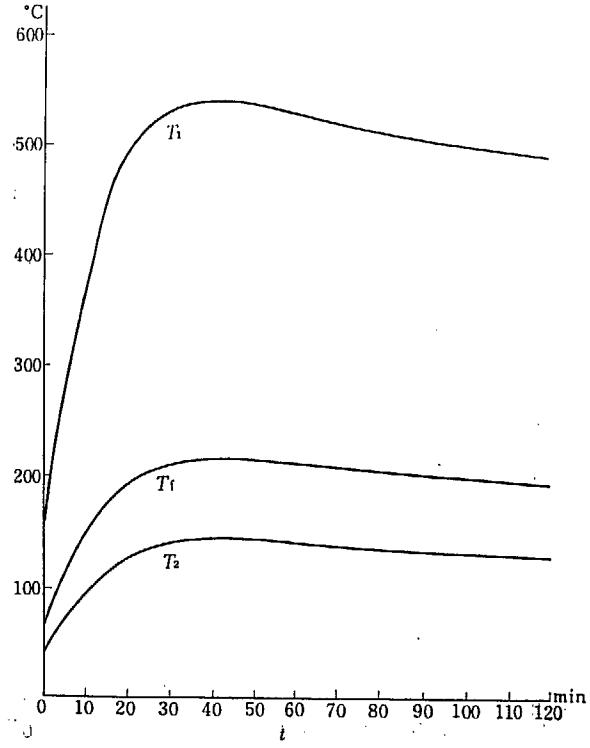


Fig. 3

<i>t</i>	<i>T₁</i>	<i>T_f</i>	<i>T₂</i>
0	150	64	42
1	179	73	47
2	203	84	53
3	225	92	58
4	245	99	62
5	263	106	66
6	280	112	70
7	295	118	73
8	309	123	77
9	322	128	80
10	335	133	83
15	394	156	99
20	433	172	110
25	458	182	118
30	474	188	123
35	483	192	126
40	487	194	127
45	488	194	127
50	487	194	127
55	484	192	126
60	481	191	125
70	475	189	123
80	467	185	120
90	461	183	119
100	455	180	117
110	450	178	115
120	445	178	114

TABLE 5

Temperature rise of *T₁*, *T₂* and *T_f* when the fuel element is exposed to the air at room temperature (Initial heat flux 2.5 kW)

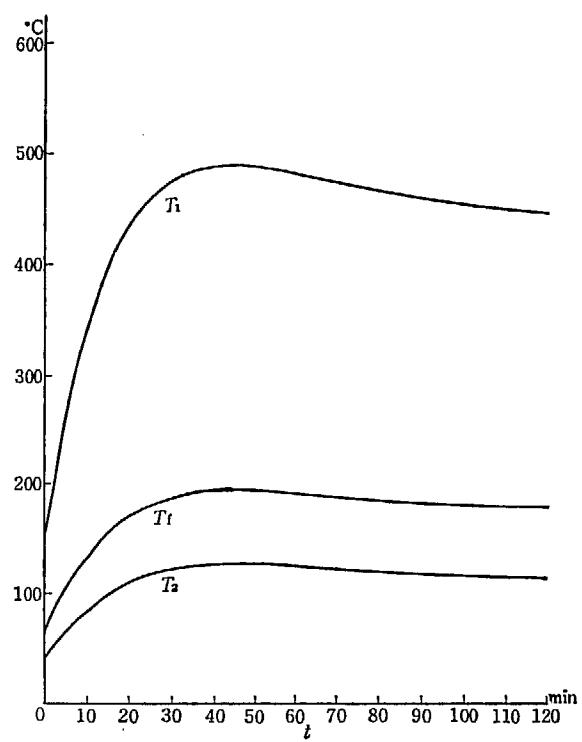


Fig. 4

<i>t</i>	<i>T₁</i>	<i>T_f</i>	<i>T₂</i>
0	150	64	42
1	173	72	47
2	192	80	51
3	209	86	55
4	224	92	58
5	238	97	61
6	251	102	64
7	263	106	66
8	274	110	69
9	285	114	71
10	335	133	83
15	374	148	93
20	400	158	100
25	417	165	105
30	427	169	108
35	432	171	110
40	434	171	110
45	434	171	110
50	433	171	110
55	430	170	109
60	427	169	108
70	421	167	107
80	415	164	105
90	409	160	102
100	403	158	99
110	398	157	98
120	393	154	97

TABLE 6

Temperature rise of *T₁*, *T₂* and *T_f* when the fuel element is exposed to the air at room temperature (Initial heat flux 2.0 kW)

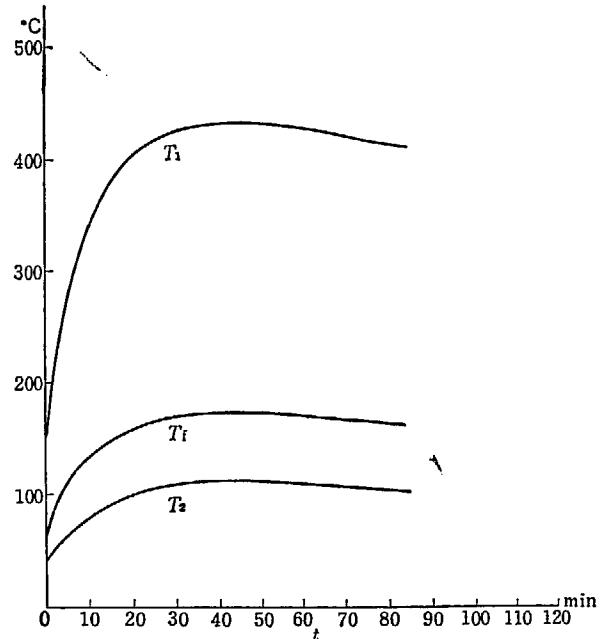


Fig. 5

<i>t</i>	T_1	T_f	T_2
0	150	64	42
1	167	70	46
2	181	75	49
3	193	80	51
4	204	84	53
5	214	88	56
6	223	91	58
7	232	95	60
8	240	98	61
9	248	100	63
10	255	103	65
15	289	115	72
20	313	124	78
25	330	131	82
30	342	135	85
35	350	138	87
40	355	141	88
45	358	142	89
50	359	142	89
55	359	142	89
60	359	142	89
70	356	141	88
80	352	140	87
90	348	137	86
100	344	136	85
110	340	135	84
120	336	134	83

TABLE 7

Temperature rise of T_1 , T_2 and T_f when the fuel element is exposed to the air at room temperature (Initial heat flux 1.5 kW)

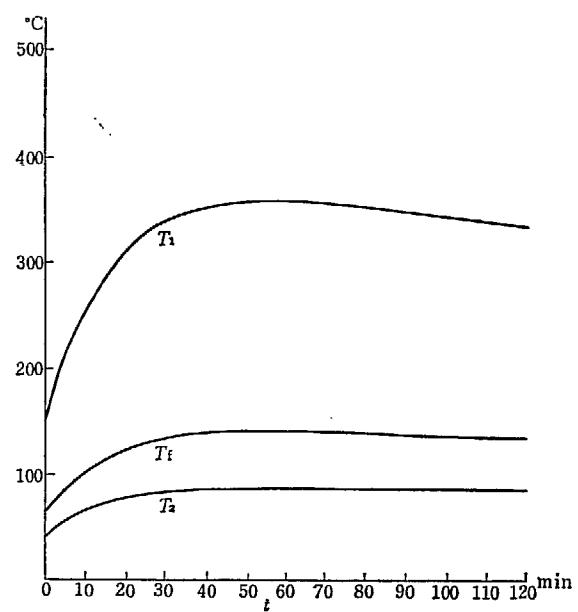


Fig. 6

<i>t</i>	T_1	T_f	T_2
0	150	64	42
1	160	68	44
2	168	71	46
3	175	73	47
4	182	75	49
5	188	78	50
6	194	80	51
7	199	82	52
8	204	84	53
9	209	86	55
10	213	87	55
20	254	103	65
30	273	109	68
40	282	113	71
50	284	113	71
60	283	113	71
70	280	112	70
80	277	111	69
90	274	110	69
100	270	109	68
110	266	107	67
120	262	106	66

TABLE 8

Temperature rise of T_1 , T_2 and T_f when the fuel element is exposed to the air at room temperature (Initial heat flux 1.0 kW)

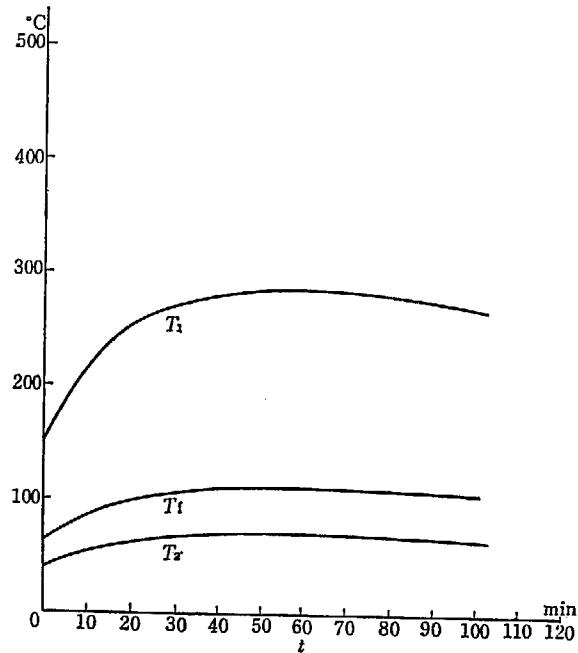


Fig. 7

が漏失した場合でもそれまでの重水による冷却効果は大きいと考えられるから、この問題における初期発熱量は 3.0 kW, 2.5 kW, 2.0 kW, 1.5 kW, 1.0 kW の場合を考察しておけば十分であると考

えた。したがって発熱量は計算の便のために、 $Q = 3.0(t+1)^{-0.2}$, $2.5(t+1)^{-0.2}$, $2.0(t+1)^{-0.2}$, $1.5(t+1)^{-0.2}$, $1.0(t+1)^{-0.2}$ においてそれぞれの場合について計算をおこなった。なお運転時の燃料棒表面最高温度は約 80°C であるから、この場合の初期条件である最初の燃料棒表面温度は重水より取り出したためあるいは重水の漏失のために急に悪くなつた冷却効果のための温度上昇を考えて少し高目の 150°C とした。この計算結果は TABLE 4～TABLE 8 ならびに Fig. 3～Fig. 7 に示した。これによると、最初の発熱量が 3 kW あった場合にも放置したままで約 40 分後に最高温度約 540°C に達した後、温度は下降に向かい危険なことはないという結論になる。

2. 3. 3 キャスク内で放置した場合の燃料棒の温度上昇

次に燃料要素を炉内から取り出してキャスクの中に入れたが、キャスクに付属されている強制通風装置が作動しないなどのためにそのまま放置せざるをえない場合の燃料棒の温度上昇について考えてみることにする。キャスクは内径 $110 \text{ mm}\phi$ 外径 $126 \text{ mm}\phi$ のステンレスの筒の外筒が 25 mm の厚さの鉛で囲まれている。ここでこのキャスクの中に燃料要素を入れた場合の燃料棒の温度上昇を求めるにはステンレスおよび鉛の筒の両方の熱容量を考慮すべきであるがステンレスと鉛の間の接触熱抵抗も小さくはないと考えられるから安全側の計算としてはステンレス筒の熱容量だけを考えてみる。したがって実際はこの結果より下廻るであろう。このステンレス筒の温度、内面の表面積、体積、比重量、比熱をそれぞれ T_s , A_s , V_s , ρ_s , C_s とし外筒冷却管より伝達される熱量 $Q' \text{ kW}$ はどこにも失われることなくこのステンレス筒に蓄積されるものとすると、近似的に次式がなりたつ。

$$A_s = 9.153_1 \times 10^{-1} \text{ m}^2, V_s = 7.855 \times 10^{-3} \text{ m}^3$$

$$C_s \rho_s = 8000 \times 0.11 = 880 \text{ kcal/m}^3\text{C} \text{ として}$$

$$2.38_9 \times 10^{-1} Q' = \alpha_3 A_3 (T_2 - T_0) \quad (32)$$

t	T_1	T_f	T_2	T_0	T_s
0	157	69	46	27	20
5	327	143	99	43	22
10	425	180	134	56	27
15	491	225	164	70	35
20	537	249	185	83	45
25	569	273	204	97	57
30	592	290	224	111	69
35	609	305	237	124	82
40	622	319	253	138	95
45	632	331	263	150	108
50	641	341	272	162	121
55	649	352	285	175	134
60	657	362	294	187	147

TABLE 9

Temperature rise of T_1 , T_2 , T_f , T_0 and T_s by natural convection in the cask
(Initial heat flux 3.0 kW)

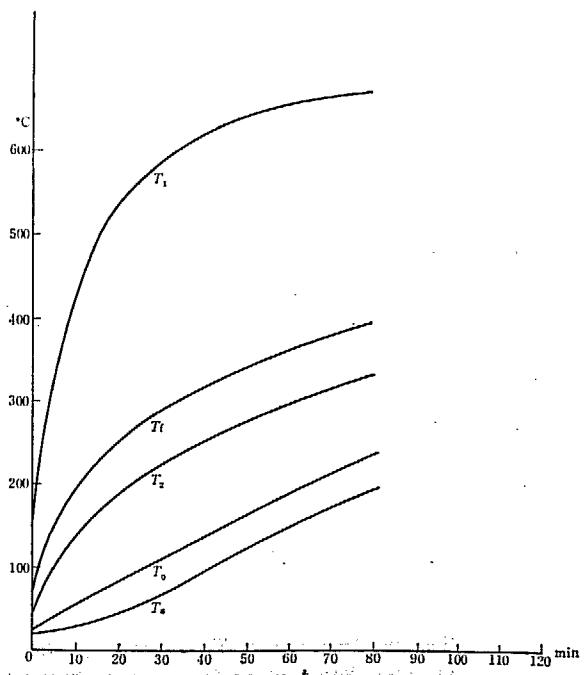


Fig. 8

<i>t</i>	<i>T₁</i>	<i>T_f</i>	<i>T₂</i>	<i>T_o</i>	<i>T_s</i>
0	150	69	46	27	20
5	296	131	92	41	22
10	377	168	119	52	27
15	433	197	141	63	34
20	473	218	156	73	42
25	502	238	176	85	51
30	522	253	190	96	61
35	538	266	203	107	71
40	550	278	214	118	82
45	560	288	225	129	93
50	569	298	236	140	104
55	577	307	244	150	115
60	584	316	254	160	125
70	597	332	270	179	145
80	608	348	286	198	165
90	620	365	306	218	185
100	633	382	323	237	205
110	647	398	341	255	223
120	659	413	355	272	241

TABLE 10

Temperature rise of *T₁*, *T₂*, *T_f*, *T_o* and *T_s* by natural convection in the cask
(Initial heat flux 2.5 kW)

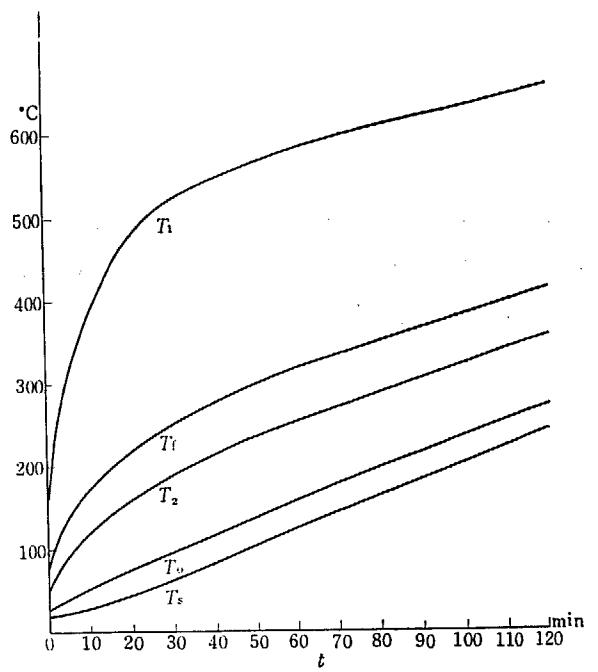


Fig. 9

<i>t</i>	<i>T₁</i>	<i>T_f</i>	<i>T₂</i>	<i>T_o</i>	<i>T_s</i>
0	150	69	46	27	20
5	265	117	81	38	22
10	329	146	100	46	26
15	374	169	119	55	31
20	407	187	133	63	37
25	431	201	147	72	44
30	449	213	155	80	52
35	463	225	167	89	60
40	474	234	178	98	68
45	483	243	186	106	76
50	490	250	194	114	84
55	496	258	202	122	92
60	502	265	210	130	100
70	512	278	223	146	116
80	521	290	235	160	132
90	527	302	247	175	148
100	535	314	262	190	163
110	545	326	274	204	178
120	555	329	288	218	192

TABLE 11

Temperature rise of *T₁*, *T₂*, *T_f*, *T_o* and *T_s* by natural convection in the cask
(Initial heat flux 2.0 kW)

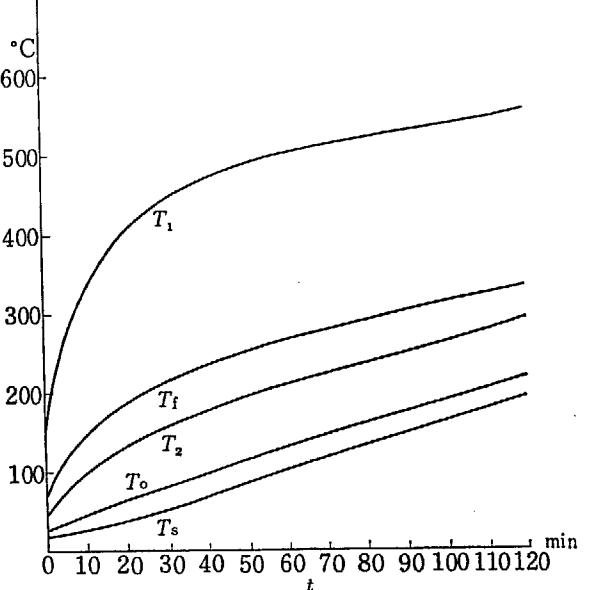


Fig. 10

$$2.38 \times 10^{-1} Q' = \frac{1}{60} C_s \rho_s V_s \frac{dT_s}{dt} = \alpha_s A_s (T_o - T_s) \quad (33)$$

これより

$$\alpha_3 A_3 (T_2 - T_0) = \alpha_3 A_s (T_0 - T_s) \\ \therefore T_2 = 3.68_3 T_0 - 2.68_3 T_s \quad (34)$$

(33) を書直すと

$$\frac{dT_s}{dt} = 2.07_4 Q' \quad (35)$$

この (34) (35) 式の関係と (22) (24) (28) 式の関係より, $Q = 3.0(t+1)^{-0.2}$, $2.5(t+1)^{-0.2}$, $2.0(t+1)^{-0.2}$ の場合について計算すると, TABLE 9~TABLE 11 のようになりこの関係を Fig. 8~Fig. 10 に示す. これより初期の発熱量が約 3 kW の場合でも約 1 時間は安全ということになる.

2. 4 強制対流による冷却

次に強制通風をおこなって冷却をおこなう場合を考える. 燃料棒表面と円環状流路内の空気, 外筒冷却管内面と円環状流路内の空気との間の熱伝達率は次式で与えられる. すなわち $\alpha_1 = \alpha_2 \equiv \alpha$ として

$$\frac{\alpha}{C_f G} \left(\frac{C_f \mu_f}{\lambda} \right)^{2/3} \left(\frac{\mu_{T_{1,2}}}{\mu_f} \right)^{0.14} = \frac{0.023}{\left(\frac{d_e G}{g \mu_i} \right)^{0.2}} * \quad (36)$$

ただし $G = \rho_f U_f$

より

$$\begin{aligned} \alpha &= 0.023 C_f G \left(\frac{g \mu_f}{d_e g} \right)^{0.2} \left(\frac{\alpha}{\nu} \right)^{2/3} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_{1,2}}} \right)^{0.14} \\ &= 0.023 \frac{C_f \rho_f \alpha^{2/3} g^{0.2} U_f^{0.8}}{d_e^{0.2} \nu^{7/15}} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_{1,2}}} \right)^{0.14} \\ &= 9.314 \times 10^{-2} C_f \rho_f \frac{\alpha^{2/3}}{\nu^{7/15}} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_{1,2}}} \right)^{0.14} U_f^{0.8} \end{aligned} \quad (37)$$

これを (1) (2) (3) 式に代入して次式を得る.

$$\begin{aligned} \frac{dT_1}{dt} &= 1.24_2 \times 10 Q - 1.16_9 C_f \rho_f \frac{\alpha^{2/3}}{\nu^{7/15}} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} (T_1 - T_f) U_f^{0.8} \\ &\quad - 2.70_4 \times 10^{-3} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \end{aligned} \quad (38)$$

$$\begin{aligned} \frac{dT_f}{dt} &= 1.07_5 \times 10^3 \frac{\alpha^{2/3}}{\nu^{7/15}} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_1}} \right)^{0.14} (T_1 - T_f) U_f^{0.8} \\ &\quad - 1.40_9 \times 10^3 \frac{\alpha^{2/3}}{\nu^{7/15}} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_2}} \right)^{0.14} (T_f - T_2) U_f^{0.8} \\ &\quad - 2.26_4 \times 10 (T_f - T_0) U_f \end{aligned} \quad (39)$$

$$\begin{aligned} \frac{dT_2}{dt} &= 2.48_5 \times 10^{-2} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \\ &\quad + 1.51_8 \times 10 \frac{\alpha^{2/3}}{\nu^{7/15}} \left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_2}} \right)^{0.14} (T_f - T_2) U_f^{0.8} \\ &\quad - 3.62_6 \times 10 \frac{\lambda}{(1.1 \alpha^2 + \alpha \nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{1.25} \end{aligned} \quad (40)$$

すなわちこの (38) (39) (40) の三つの連立微分方程式を解けばよいことになる.

* J. H. WIEGAND: *Trans. Am. Inst. Chem. Engrs.*, 41, 141-153
W. McADAMS: *Heat Transmission*, pp. 242-243

2. 4. 1 発熱量が一定で定常状態における解

前におこなった自然対流による冷却の計算によれば、キャスクに入れた場合にも初期の発熱量が約3kWで約1時間はアルミ被覆の溶融点に達しないという結果がすでに出てるのでここでの強制通風による冷却の計算では、一定の発熱量でどの程度の通風をおこなえば燃料表面の温度を何度位に抑えられるか調べてみることにする。したがって前節で得られた微分方程式において、発熱量一定で定常状態に達した時の解を求めてみよう。(38) (39) (40) 式において、 $\frac{dT_1}{dt}=0$, $\frac{dT_f}{dt}=0$, $\frac{dT_2}{dt}=0$ とおいて、さらに $\left(\frac{\mu_f}{\mu_{T_{1,2}}}\right)^{0.14}=1$ と見なすと

$$Q = 9.40_8 \times 10^{-2} C_f \rho_f \frac{a^{2/3}}{D^{7/15}} U_f^{0.8} (T_1 - T_f) \\ + 1.36_9 \times 10^{-3} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \quad (41)$$

$$9.40_8 \times 10^{-2} C_f \rho_f \frac{a^{2/3}}{D^{7/15}} U_f^{0.8} (T_1 - T_f) \\ = 1.23_3 \times 10^{-1} C_f \rho_f \frac{a^{2/3}}{D^{7/15}} U_f^{0.8} (T_f - T_2) + 1.98_1 \times 10^{-3} C_f \rho_f U_f (T_f - T_0) \quad (42)$$

$$1.36_9 \times 10^{-3} \{ (0.01 T_1 + 2.73)^4 - (0.01 T_2 + 2.73)^4 \} \\ + 1.23_3 \times 10^{-1} C_f \rho_f \frac{a^{2/3}}{D^{7/15}} U_f^{0.8} (T_f - T_2) \\ = 3.12_1 \times 10^{-1} \frac{\lambda}{(1.1 a^2 + a\nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{1.25} \quad (43)$$

(41) (42) (43) 式より

$$Q = 1.98_1 \times 10^{-3} C_f \rho_f U_f (T_f - T_0) + 3.12_1 \times 10^{-1} \frac{\lambda}{(1.1 a^2 + a\nu)^{0.25}} (T_2 - T_0)^{1.25} \quad (44)$$

(42) 式より

$$T_1 - T_f = 1.31_1 (T_f - T_2) + 2.10_8 \times 10^{-2} \frac{U_f^{0.2}}{a^{2/3}} (T_f - T_0) \quad (45)$$

(41) (44) (45) の3式より通風空気の速度を10m/sec, 20m/sec, 30m/secと仮定して計算すると TABLE 12 に示したようになり、この結果より Q と T_1 , T_2 , T_f および U_f との関係を Fig. 11～Fig. 13 に示す。

U_f	Q	T_1	T_f	T_2
10	1	145	103	85
10	2	254	177	144
10	3	361	246	200
20	1	104	78	70
20	2	186	135	118
20	3	269	193	167
30	1	85	65	60
30	2	153	112	100
30	3	218	159	142

TABLE 12

Relation between Q and T_1 , T_2 , T_f in steady state heat transfer by forced convection ($U_f=10, 20, 30$ m/sec)

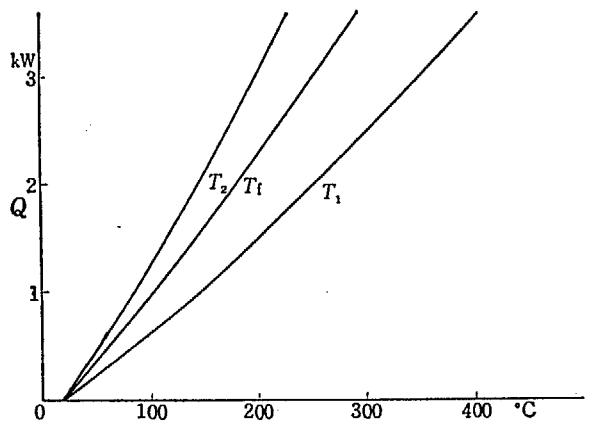


Fig. 11

Relation between Q and T_1 , T_2 , T_f in steady state heat transfer by forced convection ($U_f=10$ m/sec)

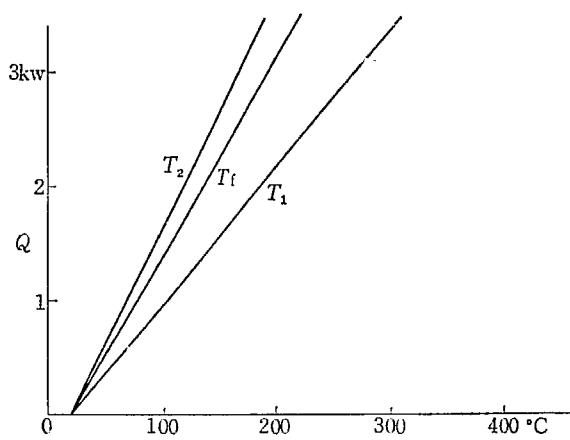


Fig. 12 Relation between Q and T_1 , T_2 , T_f in steady state heat transfer by forced convection ($U_f=20$ m/sec)

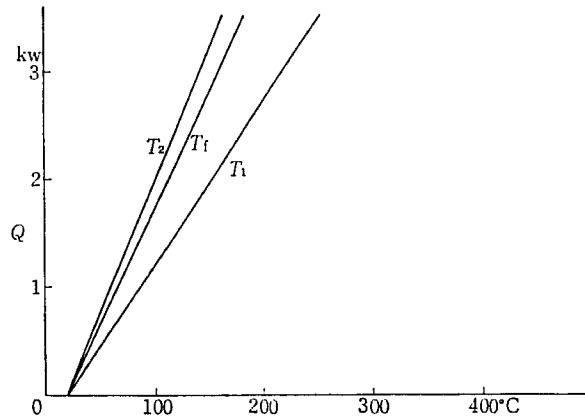


Fig. 13 Relation between Q and T_1 , T_2 , T_f in steady state heat transfer by forced convection ($U_f=30$ m/sec)

3. 実験

実験にあたっては JRR-3 燃料要素の実物大模擬燃料要素を作り、模擬燃料棒内に電熱線を埋込んで電気加熱により発熱量を変化させて定常状態における測定をおこなった。

3. 1 実験装置

JRR-3 の燃料棒は直径 $25 \text{ mm}\phi$ 、長さ 883.4 mm の天然ウラン棒に 2 mm の厚さの 2S アルミ

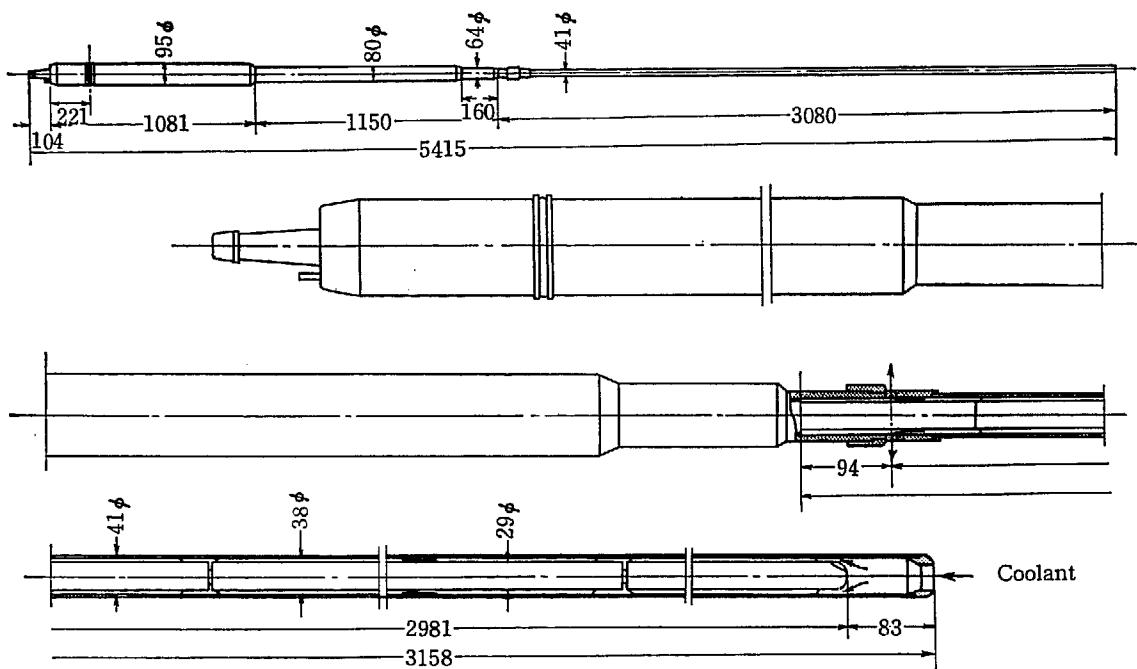
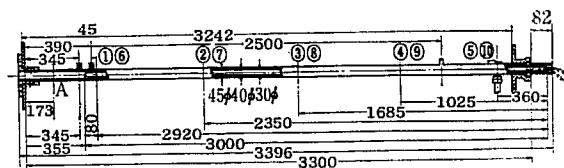


Fig. 14 JRR-3 fuel element



- A: Position of hot-wire anemometer
 ①~⑥: Positions of thermocouples at the surface of JRR-3 mock-up fuel element
 ⑦~⑩: Positions of thermocouples in the annular space

Fig. 15 JRR-3 mock-up fuel element

を被覆した燃料棒3本をアルミのピンで接続したもので、有効長は2650 mmである。これに内径38 mm、外径41 mmの外筒冷却管がこの燃料棒を包み、二重管構造となっている。燃料要素の概観および大きさはFig. 14に示してある。冷却用重水は外筒冷却管の下端部より矢印のように流れて冷却管の上部の側壁に設けられている三つの窓より外部に流れ出る。したがって燃料棒の有効冷却長さは約3000 mmである。実験には燃料棒、外筒冷却管共にこれとほぼ同寸法の模擬燃料要素を作成した。模擬燃料棒は外径30 mm、全長3000 mm、厚さ3 mmのS34Cステンレス鋼の中空円筒で、内部は石英粉中に8 kWの電熱線を埋込み、先端は実際の燃料棒と同じように流線型の栓をし、後端は電熱線のタップを取り出して封じてある。実際の燃料棒の表面には120°間隔に三枚の縦フィンがついているが、実験当時にはまだフィンの構造が確定していなかったので何もつけなかった。したがって燃料棒と外筒冷却管とは二重管構造となり、その間の支えにFig. 17に見られるように外筒冷却管の外側に設けられた熱電対の取り出し部のすぐ上の5箇所にリングを取り付け、三方向より外筒冷却管を通してネジで調整して支えた。この燃料要素はFig. 16の実験装置全体の概観図に見られるように上端部と下端部を架台に固定して垂直に支えられている。このFig. 16には、その他手前に送風機、その左横にトランス、左端の机の上には電位差計、右端の机の上には熱電温度計、熱線風速計、

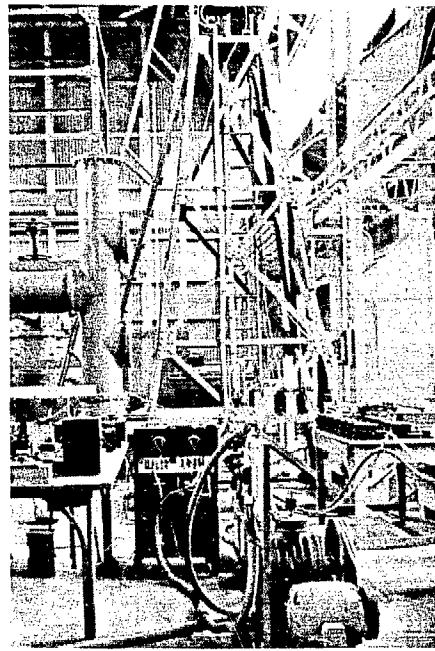


Fig. 16 General view of experimental equipment

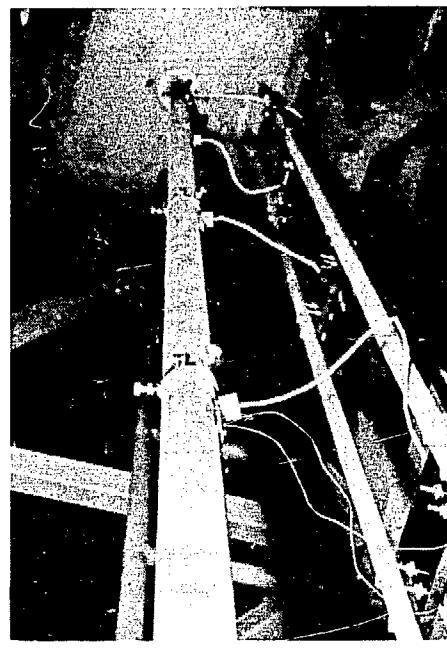


Fig. 17 JRR-3 mock-up fuel element

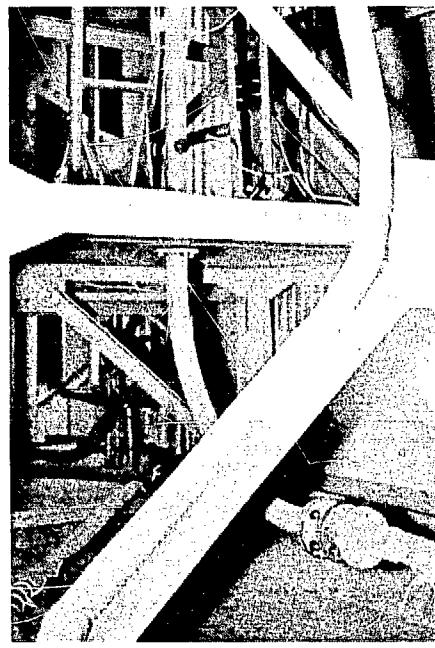


Fig. 18 Connection of JRR-3 mock-up fuel element to the blower

架台の下部鉄板の上に零接点冷却器が並べられているのが見える。燃料棒の加熱は燃料棒内部に埋込まれている電熱線により、200 V の電圧で約 6 kW までの加熱が可能である。発熱量はトランスによる電圧変化によって調節した。燃料要素上端部、下端部ともに開放であり、自然対流による冷却の実験の際は、Fig. 18 で下端部の先についている曲管をとって実験をおこない、強制対流による冷却の実験の際は Fig. 18 のように曲管を取り付け、送風機からの空気をスクリーンを通して流し、その流量は送風機出口部にあるバイパス弁の開閉によって調節した。送風機と曲管との間には、水道水による冷却器を取り付けて送風機を出た空気の温度上昇を防ぎ、それらをフレキシブルチューブで連結した。

3. 2 測定

測定は燃料棒内の電熱線への電気入力、燃料要素内下端部における空気の流速、燃料棒表面 5箇所の温度およびそれに対応する円環状流路内 5箇所の空気の温度の測定をおこなった。空気の流速は熱線風速計により、温度は銅コンスタンタン熱電対を使用した。Fig. 21 は熱線風速計のプローブを差込んだところ、Fig. 22 は熱電対の取り出し部の様子を示している。温度の測定点は 10 点あるため、一目で全体の傾向を把握できるように 10 台の熱電温度計をならべて、定常状態に達するまでの測定



Fig. 19 Upper part of JRR-3 mock-up fuel element



Fig. 20 Two kinds of caps used for the upper part of JRR-3 mock-up fuel element

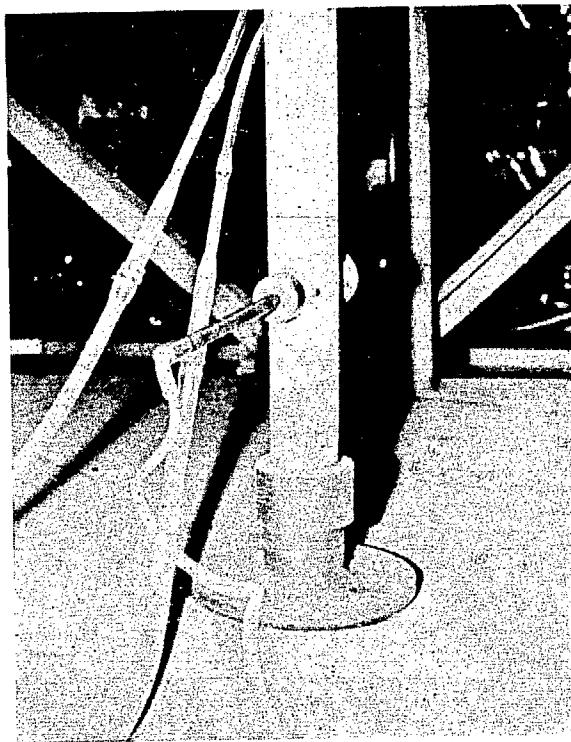


Fig. 21 Lower part of JRR-3 mock-up fuel element and the hot-wire anemometer

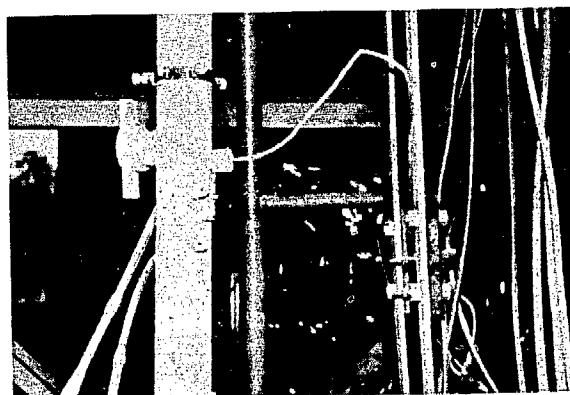


Fig. 22 Two thermocouples for the measurement of T_i and T_f

はこれでおこない、定常になった時に電位差計に切換えて測定した。

実際の燃料要素では外筒冷却管の上端部は開放ではなく、上部の管壁に $10 \text{ mm}\phi$ の穴が 3 つ設けられていて、円環状流路内を流れた重水はこの 3 つの穴より外部に流れ出るようになっている。実験では、Fig. 20 のように上端部開放のキャップと壁に 3 つの穴を設けたキャップを作り、自然対流の時どの程度影響があるものかを調べてみたが、上端部開放でおこなっても冷却管内の空気の上昇速度が非常に小さくて、上昇空気の持ち去る熱量は全体の発熱量に比べて数%であって、円環状流路内の空気は全く動かないとしても大差ない関係上、このキャップによる差は全くなかった。

3. 3 自然対流による冷却の実験

この実験では発熱量をそれぞれ 80, 101.3, 215.0, 307.5, 407.5, 485.0, 600.0, 685.0, 805.0,

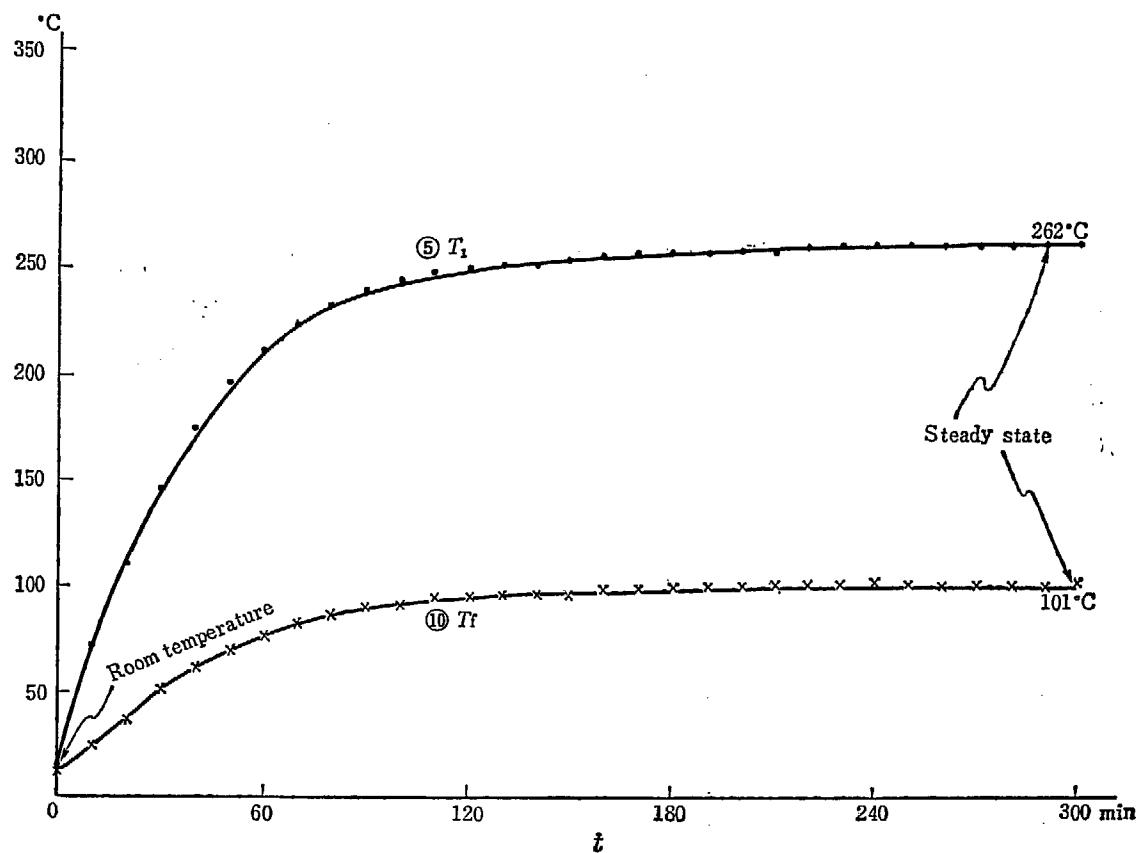


Fig. 23 One example of the experiments in cooling by natural convection
Up to the steady state ($Q=600\text{ W}$)

Positions of thermocouples {⑥: At the surface of JRR-3 mock-up fuel element
⑩: In the annular space}

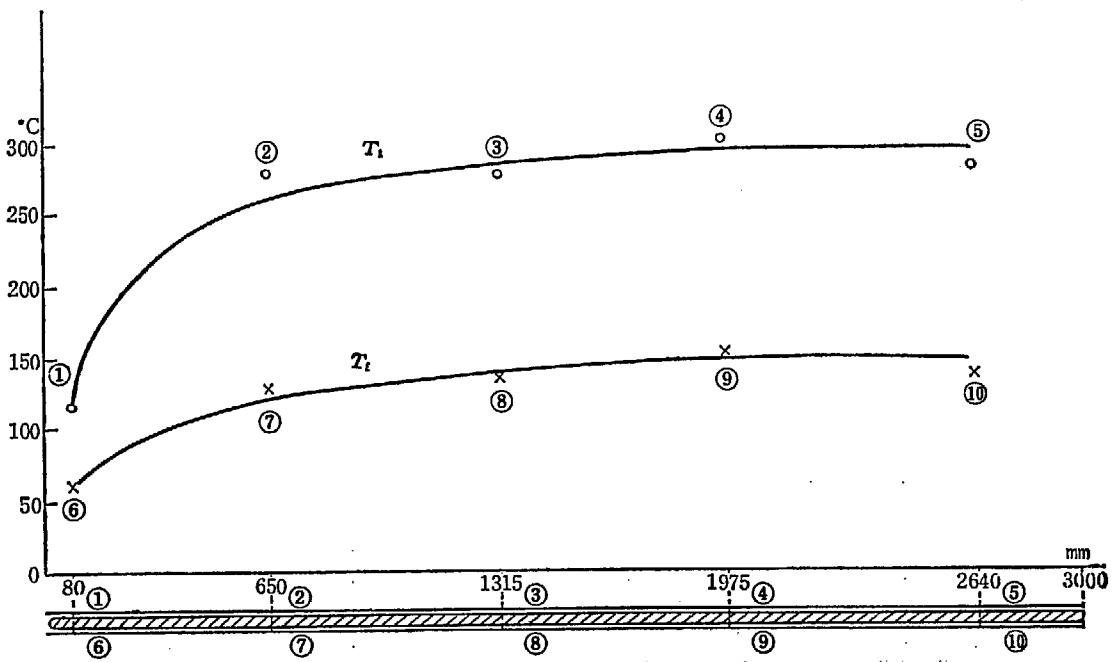


Fig. 24 One examples of the experiments in cooling by natural convection. (3 hours after
the experiment is started) Axial temperature distribution of T_1 and T_t $Q=685\text{ W}$

895.0, 1005.0, 1025.0 W の 13 段階に変化させて 10 分ごとに 10 点の温度と風速を測定し定常状態における値を求めた。Fig. 23 に定常状態に達する測定結果の一例が示してある。これは発熱量 600 W の時の燃料棒表面位置⑥、円環状流路内位置⑩での測定結果で、定常状態に達するまでには約 5 時間かかっている。このようにして各点における定常状態の温度を求めて燃料棒の軸方向にプロットした図の例が Fig. 24 である。熱電対の位置①⑥に対応する場所の温度が他の点に比べて非常に低いのは、電熱線の端の位置にあたっているからである。この部分を除けば燃料棒表面、円環状流路内空気の温度分布は平坦ではほとんど変化はない。これは計算でも予測をおこなった通り円環状流路内の空気の速度が 30 cm/sec～40 cm/sec の程度で、この上昇空気の持ち去る熱量は僅かであるために冷却管内の空気は全然動かないと仮定しても大差ないということが明らかに示されている。この傾向は発熱量が多くなった場合でも変りはない。実験の結果は TABLE 13 に示してあるが TABLE 1 の風速の計算結果と比べてみるとかなり近い。また発熱量と T_1 , T_f との関係は Fig. 25 に示してあるが計算で求めた結果と比べてその傾向はよく出ていると思われる。

Q	T_1	T_f	U_f
W	°C	°C	cm/sec
80	60	34	29.2
101.3	73	38	28.3
215.0	132	57	32.6
307.5	193	74	35.0
407.5	232	85	33.5
485.0	256	90	32.3
600.0	312	115	39.0
685.0	337	151	38.3
805.0	372	169	40.7
895.0	399	180	41.4
1005.0	432	203	43.1
1025.0	430	196	46.7

TABLE 13

Results of experiment in cooling by steady state natural convection

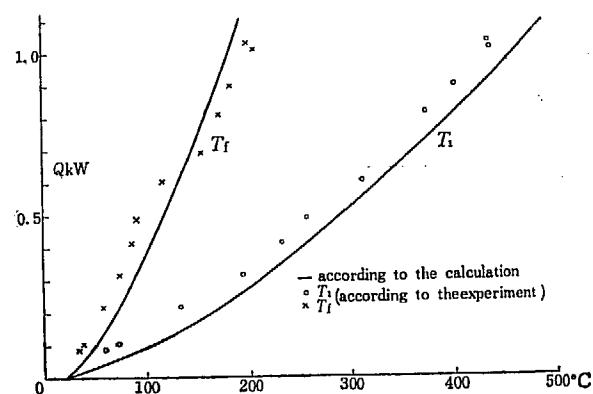


Fig. 25

3. 4 強制対流による冷却の実験

測定方法は前の自然対流による冷却の実験の場合と全く同じである。風速は円環状流路内において 10 m/sec, 20 m/sec, 30 m/sec の 3 段階について発熱量をそれぞれ 0.5, 1.0, 1.5, 2.0, 2.5,

$U_f=10 \text{ m/sec}$			$U_f=20 \text{ m/sec}$			$U_f=30 \text{ m/sec}$		
Q	T_1	T_f	Q	T_1	T_f	Q	T_1	T_f
kW	°C	°C	kW	°C	°C	kW	°C	°C
0.5	76	45	0.5	53	34	0.505	47	34
1.0	142	76	1.0	105	60	1.0	73	50
1.5	190	103	1.5	153	84	1.5	115	68
2.0	273	144	2.0	196	107	2.0	153	87
2.5	329	176	2.5	245	133	2.5	185	107
3.0	436	219	3.0	283	157	3.0	231	127

TABLE 14 Results of the experiments in cooling by steady state forced convection ($U_f=10, 20, 30 \text{ m/sec}$)

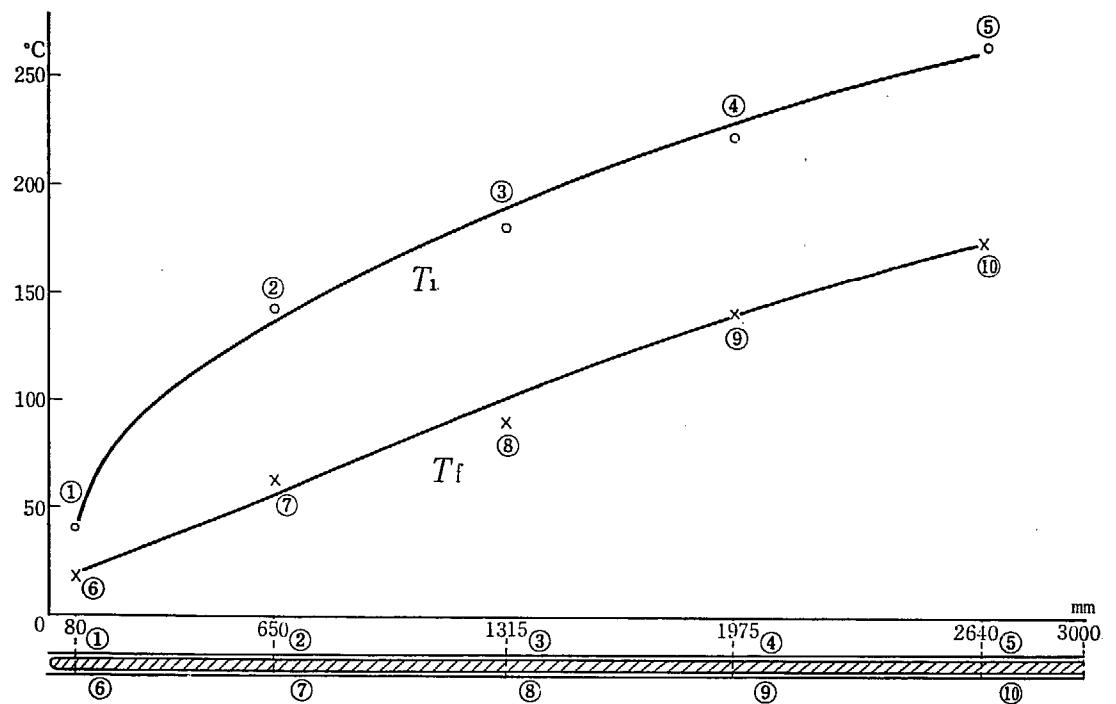


Fig. 26 One example of the experiments in cooling by forced convection. (2 hours after the experiment is started) Axial temperature distribution of T_1 and T_f
 $Q=3.0 \text{ kW}$, $U_f=30 \text{ m/sec}$

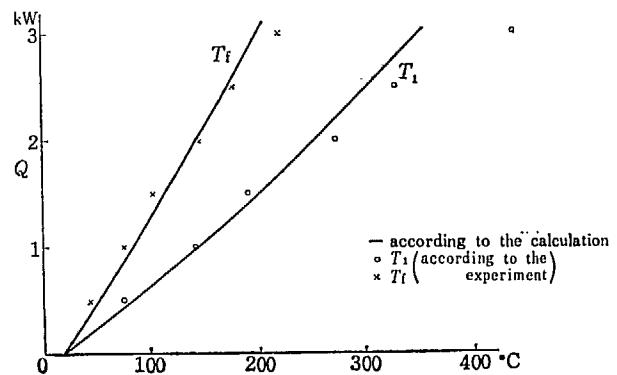


Fig. 27 Results of the experiment in cooling by steady state forced convection ($U_f=10 \text{ m/sec}$)

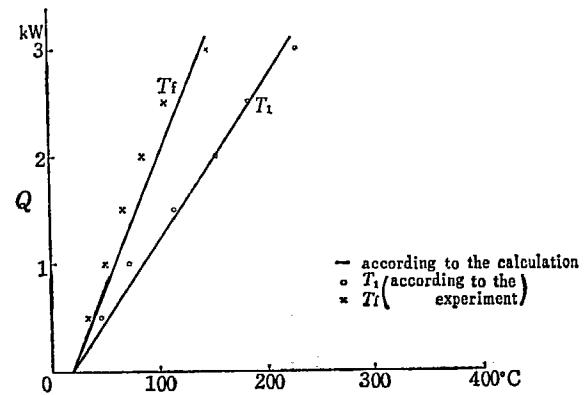


Fig. 28 Results of the experiments in cooling by steady state forced convection ($U_f=20 \text{ m/sec}$)

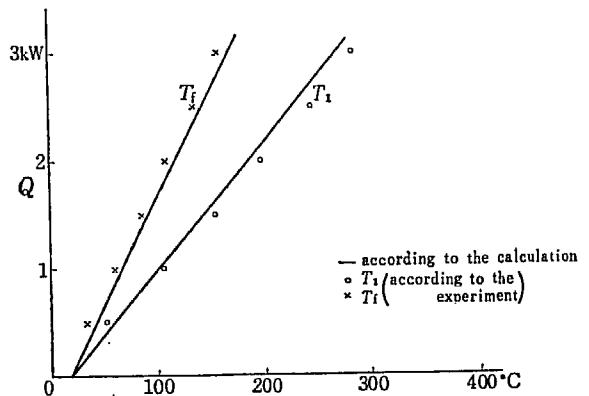


Fig. 29 Results of the experiment in cooling by steady state forced convection ($U_f = 30 \text{ m/sec}$)

3.0 kW に変化させた。燃料棒表面と円環状流路内空気の軸方向温度分布の例を Fig. 26 に示してある。測定結果は TABLE 14 に示した通りであるが、これを前に計算で求めた値と比較してみると、Fig. 28, 29, 30 に示したようにかなり良好な一致を示している。

4. 検討および結論

実験結果と計算結果とを比較してみると全般によい一致がみられるが、このことは既に求められている二重円管に関する層流および乱流の熱伝達の実験式が精度よく使えることを示すもので、学問的に新しい事実は何もない。しかしそく考えてみると、このような大型の実験装置でしかも熱伝達に少なからぬ影響を与えていると思われる多くの原因がある装置で計算結果に近い測定結果が得られたということは想像外というよりもむしろ不思議なくらいである。それに計算では実用上の必要から実際の燃料棒の寸法で計算してあるが実験で使用した模擬燃料棒の寸法、材質はこれと異なっている。

すなわち

1) 燃料棒寸法

	実際の燃料棒	模擬燃料棒
--	--------	-------

有効長さ	2.65 m	3.00 m
燃料棒外径	29 mm	30 mm
外筒冷却管内径	38 mm	40 mm
外筒冷却管外径	41 mm	45 mm

2) 燃料棒材質

実際の燃料棒

直径 25 mm のウラン棒に厚さ

2 mm のアルミ被覆を施したもの

したがって燃料棒の平均比重量、平均比熱が異なり、 $C_1\rho_1V_1$ の値は実際の燃料棒では 1.15 であるが、模擬燃料棒では約 0.84 となっている。

3) 外筒冷却管の外面より周囲空気への熱伝達については、実験室の環境から空気の流れは不規則な擾乱気流であって層流として考える熱伝達よりも当然上回っていると思われる。

4) ふく射に関する物性値は推定値である。

などが計算と実験とが一致しない主な原因になっていると考えられるし、その他、それほど大きな影響を与える原因ではないと思われるが、

5) 発熱量が一様でないための影響（この実験に使った模擬燃料棒では大体一様になっている）

6) 热伝達率の場所による相異の影響

7) 二重円管の偏心の影響（この実験装置ではそれほど大きい偏心をしていない）

8) 燃料棒支持部においてその部分を通して熱が直接外筒冷却管に流れるための影響

などがある。

したがって計算値と実験値とはむしろ違っていてこそ当然であり、特に燃料棒長さが実験では 1 割以上も長くなっていることは、円環状流路内の空気が殆んど動かない関係上自然対流による冷却の場合に大きな影響があると考えられ、実験の結果、燃料棒表面温度が自然対流による冷却の場合にいくらか低い傾向になっているのはこのためではないかと思われる。しかし、この実験は精密実験ではないので、詳細な検討をおこなっても無意味であり、またそれが目的でもない。この実験が開発試験であるという立場から眺めれば計算の結果が十分使えそうだということがわかっただけでもまた別の意義があると考えられる。

さて、今までの議論は実際の燃料棒が一様に発熱していてしかも定常状態においての検討であるが、実際の場合について考えると、

i) 燃料棒の発熱は正弦状分布をしている。

ii) 金属の物性値は温度によって変化する。

の問題がある。ii) で特にウランの比熱などは温度による変化が著しいのでこの点の考慮が必要で、計算の際空気の物性値の温度による変化のみを考えてウランの比熱の温度による変化を無視したことには無意味だったかもしれない。しかしこの上さらにウランの比熱の温度による変化を考えることは計算の複雑さを倍加し、とても手では計算できないのでやむをえず無視した。i) の発熱の分布が一様ではないという点は実際問題への応用という点で大きな問題として残るが、推定としては最高発熱量に対応する計算結果の燃料棒表面温度が燃料棒表面における大体の最高温度と考えてさしつかえないものと思う。炉停止 1 分後における燃料棒の平均発熱量は約 2 kW 、最高発熱部の発熱量は約 3 kW であるから、空気中に放置した場合は 40~50 分後に燃料棒表面の最高温度は約 550°C に達して後下降に向かい、安全である。またキャスク中に入れたままで放置した場合は約 1 時間位はアルミ被覆が溶融するようなことはないということが結論としていえると思う。

模擬燃料棒

内径 24 mm 外径 30 mm の鉄の円筒に

石英粉と電熱線を埋込んで封じたもの

5. あとがき

本研究は JRR-3 開発試験の一環としておこなったもので、問題の提起は当時の JRR-3 建設準備室よりおこなわれて、当時の原子炉開発部開発試験室において、JRR-3 モックアップによる開発試験 (JAERI 1007) とともに始められ、筆者が原子力工学部機械装置研究室に移籍後も続けられたものである。計算は昭和 33 年 9 月より昭和 35 年 8 月にわたって三回、実験は昭和 35 年 10 月 6 日より昭和 36 年 3 月 2 日にわたっておこなわれた。この計算はそのうちで一番実験に近い第三回目におこなったものである。ここでおこなった計算はまえがきにものべた通り、その必要はなかったにもかかわらず計算練習のつもりで空気の物性値の変化を全部考慮に入れて手で計算したので、かなりの日数を費したが、機械的に一度に数値が求められるのとは違って途中の過程が明瞭に把握できて、それはそれなりに有益だったと思っている。

最後に本研究に御指導いただいた橋藤雄主任研究員、鳥飼欣一副主任研究員、筆者が厚子炉開発部原子炉開発試験室に所属していた当時、同室の副主任研究員であった長谷川修氏（現在、九州大学原子力工学科）、ならびに JRR-3 建設室の平山省一副主任研究員に心から謝意を表する。（昭和 36 年 3 月 20 日記）

参考実験資料

1. 佐野川好母・大内光男: JRR-3 燃料要素を炉内から取り出した後の冷却に関する実験（資料）
(昭和 35 年 10 月 6 日～昭和 36 年 3 月 2 日) 31 p.p
2. 佐野川好母・大内光男: JRR-3 燃料要素を炉内から取り出した後の冷却に関する実験(図表 1)
(昭和 35 年 10 月 5 日～昭和 35 年 11 月 1 日) 62 p.p
3. 佐野川好母・大内光男: JRR-3 燃料要素を炉内から取り出した後の冷却に関する実験(図表 2)
(昭和 36 年 2 月 21 日～昭和 36 年 3 月 2 日) 46 p.p
4. 佐野川好母・大内光男: JRR-3 燃料要素を炉内から取り出した後の冷却に関する実験(図表 3)
(昭和 35 年 10 月 6 日～昭和 35 年 10 月 11 日) 19 p.p
5. 佐野川好母・大内光男: JRR-3 燃料要素を炉内から取り出した後の冷却に関する実験(図表 4)
(昭和 36 年 2 月 21 日～昭和 36 年 3 月 2 日) 68 p.p

付 錄

計算に使用した次の関係の表とグラフを付録として掲げておく。

$T_f \sim C_f \rho_f$ の関係

$T_f \sim (C_f \rho_f)^{-1}$ の関係

$T_f \sim (C_f \rho_f)^{0.45}$ の関係

$T_f \sim (C_f \rho_f)^{-0.55}$ の関係

$T_f \sim \frac{1}{\nu}$ の関係

$T_f \sim \frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}}$ の関係

$T_f \sim \left(\frac{\lambda}{\nu} \right)^{0.55}$ の関係

$T_f \sim \frac{\lambda}{(1.1 \alpha^2 + \alpha \nu)^{0.25}}$ の関係

$T_f \sim \frac{\alpha^{2/3}}{\nu^{7/15}}$ の関係

$T_f \sim \left\{ 0.459 - \frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}} \right\}^{\frac{1}{1.05}}$ の関係

TABLE 1 Relation between T_f and $C_f\rho_f$, $(C_f\rho_f)^{-1}$, $(C_f\rho_f)^{0.45}$, $(C_f\rho_f)^{-0.55}$

T_f °C	$C_f\rho_f$	$(C_f\rho_f)^{-1}$	$(C_f\rho_f)^{0.45}$	$(C_f\rho_f)^{-0.55}$
0	3.01×10^{-1}	3.31 ₄	5.83×10^{-1}	1.93 ₃
50	2.56 ₄	3.90 ₀	5.42 ₀	2.11 ₄
100	2.23 ₆	4.47 ₂	5.09 ₆	2.27 ₉
150	1.98 ₅	5.03 ₈	4.83 ₁	2.43 ₄
200	1.78 ₇	5.59 ₆	4.60 ₇	2.57 ₈
250	1.62 ₆	6.15 ₀	4.41 ₆	2.71 ₆
300	1.49 ₀	6.71 ₁	4.24 ₆	2.84 ₉
350	1.38 ₃	7.23 ₁	4.10 ₆	2.96 ₉
400	1.28 ₅	7.78 ₂	3.97 ₂	3.09 ₁
450	1.21 ₁	8.25 ₈	3.86 ₇	3.19 ₄
500	1.13 ₆	8.80 ₃	3.75 ₈	3.30 ₈
550	1.07 ₈	9.27 ₆	3.67 ₀	3.40 ₅
600	1.01 ₇	9.83 ₈	3.57 ₈	3.51 ₆

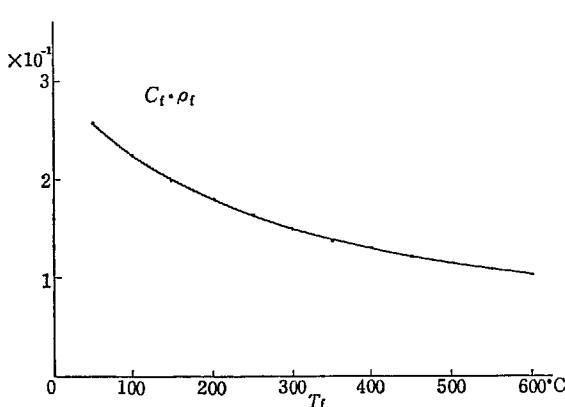
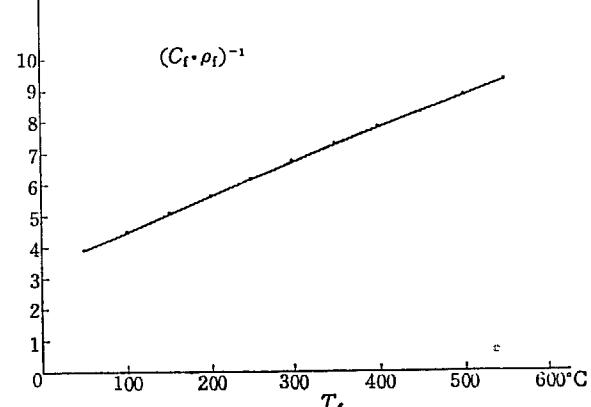
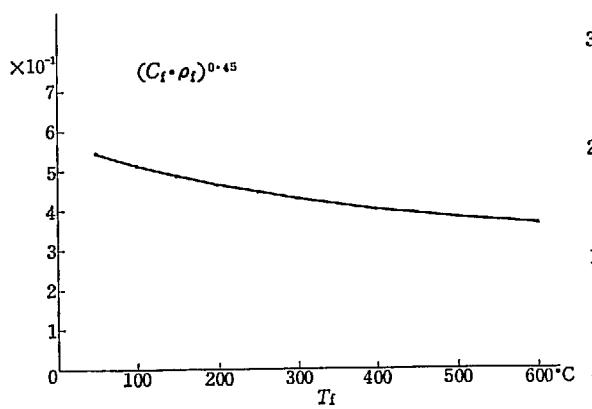
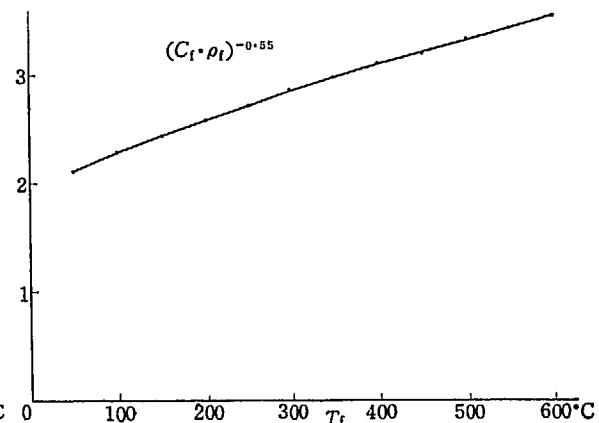
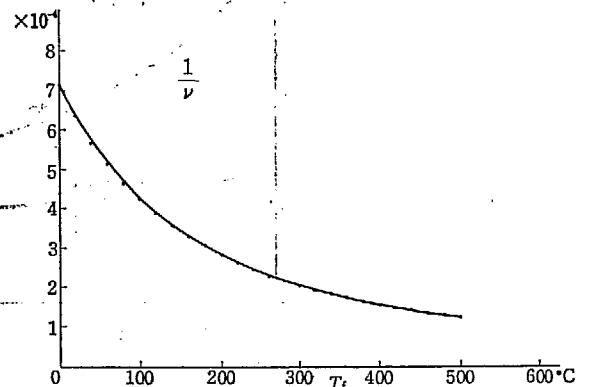
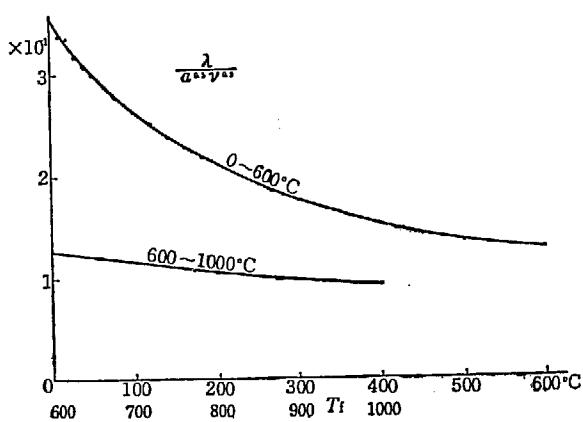
Fig. 1 Relation between T_f and $C_f\rho_f$ Fig. 2 Relation between T_f and $(C_f\rho_f)^{-1}$ Fig. 3 Relation between T_f and $(C_f\rho_f)^{0.45}$ Fig. 4 Relation between T_f and $(C_f\rho_f)^{-0.55}$

TABLE 2 Relation between T_f and $\frac{1}{\nu}$

T_f °C	$\frac{1}{\nu}$	T_f °C	$\frac{1}{\nu}$
0	7.24×10^4	260	2.29
20	6.36	280	2.16
40	5.68	300	2.03
60	5.12	320	1.91
80	4.65	340	1.81
100	4.23	360	1.72
120	3.89	380	1.63
140	3.57	400	1.55
160	3.28	420	1.47
180	3.04	440	1.41
200	2.81	460	1.34
220	2.61	480	1.29
240	2.45	500	1.23

Fig. 5 Relation between T_f and $\frac{1}{\nu}$ TABLE 3 Relation between T_f and $\frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}}$

T_f °C	a m²/s	ν m²/s	λ kcal/msec °C	$a^{0.5}$	$\nu^{0.5}$	$a^{0.5} \nu^{0.5}$	$\frac{\lambda}{a^{0.5} \nu^{0.5}}$
0	1.87×10^{-5}	1.39×10^{-5}	5.66×10^{-6}	4.33×10^{-3}	3.73×10^{-3}	1.61×10^{-5}	3.50×10^{-1}
10	2.01	1.48	5.83	4.48	3.85	1.72	3.38
20	2.13	1.56	6.00	4.61	3.96	1.82	3.28
30	2.26	1.66	6.16	4.75	4.07	1.93	3.18
40	2.39	1.75	6.33	4.89	4.18	2.04	3.09
50	2.53	1.84	6.50	5.03	4.29	2.16	3.00
60	2.67	1.94	6.66	5.17	4.40	2.28	2.92
70	2.82	2.04	6.83	5.31	4.52	2.40	2.84
80	2.95	2.15	7.00	5.43	4.63	2.52	2.77
90	3.12	2.25	7.16	5.59	4.75	2.65	2.69
100	3.28	2.37	7.33	5.72	4.86	2.78	2.63
120	3.58	2.59	7.63	5.99	5.08	3.04	2.50
140	3.91	2.82	7.94	6.25	5.31	3.32	2.39
160	4.23	3.06	8.22	6.50	5.53	3.60	2.28
180	4.58	3.30	8.52	6.76	5.74	3.88	2.19
200	4.94	3.56	8.83	7.03	5.96	4.19	2.10
250	5.88	4.22	9.55	7.66	6.49	4.98	1.91
300	6.87	4.92	1.02×10^{-5}	8.28	7.01	5.81	1.76
350	7.89	5.65	1.09	8.88	7.51	6.67	1.63
400	9.01	6.45	1.15	9.49	8.03	7.62	1.51
500	1.13×10^{-4}	8.10	1.28	1.06×10^{-2}	9.00	9.58	1.34
600	1.36	9.89	1.38	1.16	9.94	1.16×10^{-4}	1.19
800	1.89	1.37×10^{-4}	1.59	1.37	1.17×10^{-2}	1.60	9.92×10^{-2}
1000	2.49	1.81	1.81	1.58	1.34	2.12	8.56

Fig. 6 Relation between T_f and $\frac{\lambda}{\alpha^{0.5} \nu^{0.5}}$ TABLE 4 Relation between T_f and $\left(\frac{\lambda}{\nu}\right)^{0.55}$

T_f °C	λ kcal/msec°C	ν m ² /sec	$\frac{\lambda}{\nu}$	$\left(\frac{\lambda}{\nu}\right)^{0.55}$
0	5.66×10^{-5}	1.38×10^{-5}	4.10 ₅	2.17 ₅
20	6.00 ₀	1.57	3.82 ₂	2.09 ₀
40	6.33 ₃	1.76	3.59 ₈	2.02 ₂
60	6.66 ₇	1.95	3.41 ₉	1.96 ₆
80	7.00 ₀	2.15	3.25 ₆	1.91 ₄
100	7.33 ₃	2.36	3.10 ₇	1.86 ₅
120	7.63 ₀	2.57	2.97 ₂	1.82 ₁
140	7.94 ₄	2.80	2.83 ₇	1.77 ₄
160	8.22 ₃	3.04	2.70 ₈	1.72 ₈
180	8.52 ₈	3.28	2.60 ₀	1.69 ₁
200	8.83 ₃	3.55	2.48 ₈	1.65 ₁
220	9.11 ₁	3.82	2.38 ₅	1.61 ₃
240	9.41 ₁	4.08	2.30 ₈	1.58 ₄
260	9.69 ₄	4.36	2.22 ₈	1.55 ₂
280	9.97 ₂	4.63	2.15 ₄	1.52 ₈
300	1.02×10^{-4}	4.92	2.08 ₈	1.49 ₃
320	1.05 ₃	5.22	2.01 ₇	1.49 ₈
340	1.08 ₁	5.50	1.96 ₅	1.45 ₀
360	1.10 ₈	5.80	1.90 ₆	1.42 ₅
380	1.13 ₃	6.13	1.84 ₉	1.40 ₂
400	1.15 ₈	6.45	1.79 ₆	1.38 ₀
420	1.18 ₈	6.77	1.75 ₂	1.36 ₁
440	1.21 ₁	7.09	1.70 ₈	1.34 ₂
460	1.23 ₉	7.42	1.67 ₀	1.32 ₈
480	1.26 ₄	7.75	1.63 ₁	1.30 ₉
500	1.28 ₉	8.10	1.59 ₂	1.29 ₁
600	1.46 ₄	9.89	1.48 ₈	1.24 ₁
800	1.69 ₄	1.37×10^{-4}	1.23 ₇	1.12 ₄
1000	1.81 ₇	1.83	0.99 ₃	1.00 ₀

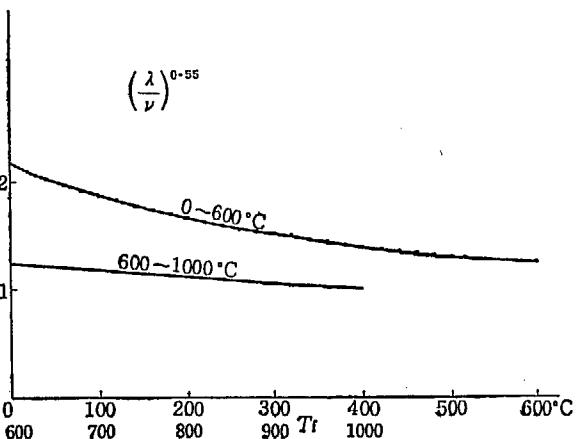
Fig. 7 Relation between T_f and $\left(\frac{\lambda}{\nu}\right)^{0.55}$

TABLE 5 Relation between T_f and $\frac{\lambda}{(1.1a^2+av)^{1/4}}$

T_f °C	λ kcal/msec °C	v m ² /sec	a m ² /sec	$1.1a^2+av$	$(1.1a^2+av)^{1/4}$	$\frac{\lambda}{(1.1a^2+av)^{1/4}}$
0	5.66×10^{-5}	1.39×10^{-5}	1.87×10^{-5}	6.44×10^{-10}	5.03×10^{-3}	1.12×10^{-2}
20	6.00 ₀	1.57	2.14	8.39 ₇	5.38 ₃	1.11 ₆
40	6.33 ₃	1.76	2.40	1.05×10^{-9}	5.70 ₀	1.11 ₁
60	6.66 ₇	1.95	2.67	1.30 ₃	6.01 ₀	1.10 ₉
80	7.00 ₀	2.16	2.96	1.60 ₃	6.32 ₈	1.10 ₆
100	7.33 ₃	2.37	3.27	1.95 ₁	6.64 ₆	1.10 ₃
120	7.63 ₉	2.58	3.58	2.33 ₃	6.95 ₀	1.10 ₀
140	7.94 ₄	2.80	3.92	2.78 ₆	7.26 ₆	1.09 ₃
160	8.22 ₂	3.03	4.24	3.26 ₂	7.55 ₇	1.08 ₈
180	8.52 ₈	3.29	4.58	3.81 ₄	7.85 ₉	1.08 ₅
200	8.83 ₃	3.55	4.94	4.43 ₈	8.16 ₂	1.08 ₂
220	9.11 ₁	3.82	5.32	5.14 ₅	8.46 ₉	1.07 ₆
240	9.41 ₇	4.08	5.70	5.90 ₀	8.76 ₄	1.07 ₄
260	9.69 ₄	4.36	6.10	6.75 ₃	9.06 ₅	1.06 ₃
280	9.97 ₂	4.63	6.48	7.61 ₉	9.34 ₃	1.06 ₇
300	1.02×10^{-4}	4.92	6.88	8.59 ₂	9.62 ₈	1.06 ₆
320	1.05 ₃	5.22	7.28	9.63 ₀	9.90 ₈	1.06 ₃
340	1.08 ₁	5.50	7.68	1.07×10^{-8}	1.01×10^{-2}	1.06 ₂
360	1.10 ₆	5.80	8.12	1.19 ₆	1.04 ₈	1.05 ₇
380	1.13 ₃	6.13	8.56	1.33 ₁	1.07 ₄	1.05 ₅
400	1.15 ₈	6.46	9.01	1.47 ₅	1.10 ₂	1.05 ₁
420	1.18 ₆	6.77	9.47	1.62 ₈	1.13 ₀	1.05 ₀
440	1.21 ₁	7.09	9.92	1.78 ₆	1.15 ₈	1.04 ₈
460	1.23 ₉	7.42	1.04×10^{-4}	1.96 ₁	1.18 ₃	1.04 ₇
480	1.26 ₄	7.75	1.08 ₇	2.14 ₂	1.21 ₀	1.04 ₈
500	1.28 ₉	8.10	1.13 ₆	2.33 ₆	1.23 ₆	1.04 ₃

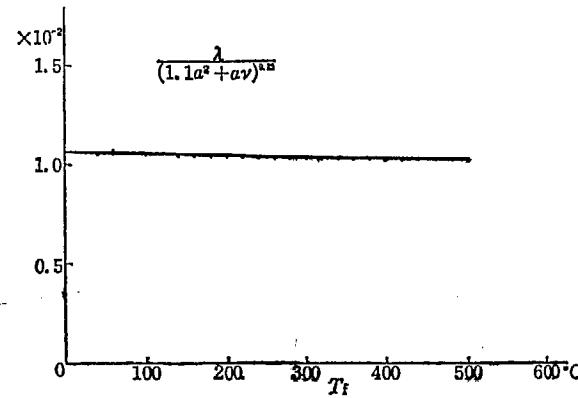
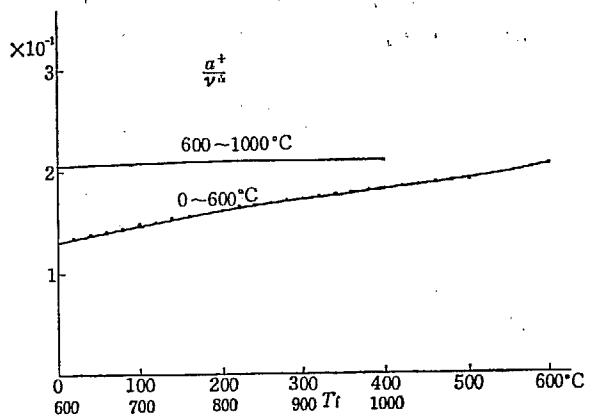
Fig. 8 Relation between T_f and $\frac{\lambda}{(1.1a^2+av)^{1/4}}$ 

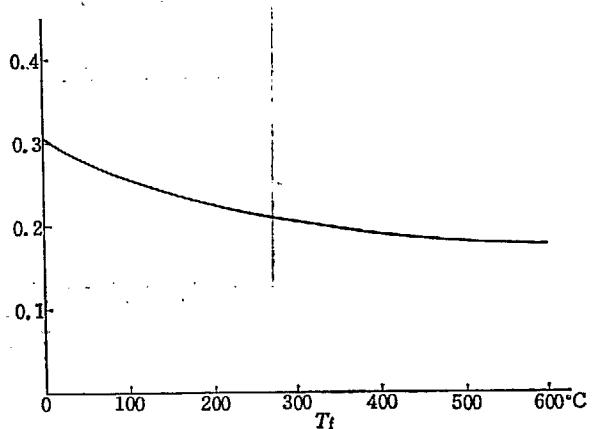
TABLE 6 Relation between T_f and $\frac{a^{2/3}}{\nu^{7/15}}$

T_f °C	$a^{2/3}$	$\nu^{7/15}$	$\frac{a^{2/3}}{\nu^{7/15}}$
0	7.04×10^{-4}	5.39×10^{-3}	1.30×10^{-1}
20	7.70 ₈	5.72	1.34 ₈
40	8.32 ₀	6.05	1.37 ₈
60	8.93 ₈	6.34	1.40 ₈
80	9.56 ₈	6.63	1.44 ₈
100	1.02×10^{-3}	6.93	1.47 ₈
120	1.08 ₈	7.22	1.50 ₈
140	1.15 ₄	7.51	1.53 ₈
160	1.21 ₈	7.81	1.55 ₈
180	1.28 ₀	8.09	1.58 ₈
200	1.34 ₆	8.38	1.60 ₈
220	1.41 ₈	8.57	1.64 ₈
240	1.48 ₁	8.95	1.65 ₈
260	1.55 ₀	9.23	1.67 ₈
280	1.61 ₄	9.50	1.69 ₈
300	1.67 ₈	9.76	1.72 ₈
320	1.74 ₃	1.00×10^{-2}	1.73 ₈
340	1.80 ₇	1.02 ₈	1.75 ₈
360	1.87 ₅	1.05 ₈	1.77 ₈
380	1.94 ₂	1.08 ₈	1.79 ₈
400	2.01 ₀	1.10 ₈	1.81 ₈
420	2.07 ₈	1.13 ₈	1.83 ₈
440	2.14 ₃	1.15 ₈	1.85 ₈
460	2.21 ₁	1.18 ₈	1.87 ₈
480	2.27 ₈	1.20 ₈	1.88 ₈
500	2.34 ₂	1.23 ₈	1.90 ₈
600	2.64 ₈	1.29 ₈	2.05 ₈
800	3.29 ₃	1.57 ₈	2.09 ₈
1000	3.96 ₅	1.89 ₈	2.09 ₈

Fig. 9 Relation between T_f and $\frac{a^{2/3}}{\nu^{7/15}}$ TABLE 7 Relation between T_f and

$$F = \left\{ 0.459 - \frac{\lambda}{a^{0.6} \nu^{0.5}} \right\}^{\frac{1}{1.05}} \cdot \frac{1}{(C_f \rho_f)^{0.45}}$$

T_f	$\frac{\lambda}{a^{0.6} \nu^{0.5}}$	F
0	2.82×10^{-1}	3.05×10^{-1}
50	2.54 ₈	2.71
100	2.36 ₈	2.54
150	2.21 ₈	2.38
200	2.09 ₈	2.26
250	1.99 ₈	2.15
300	1.90 ₈	2.06
350	1.82 ₈	1.98
400	1.75 ₈	1.91
450	1.68 ₈	1.84
500	1.64 ₂	1.79
550	1.62 ₈	1.78
600	1.62 ₀	1.77

Fig. 10 Relation between T_f and

$$F = \left\{ 0.459 - \frac{\lambda}{a^{0.6} \nu^{0.5}} \right\}^{\frac{1}{1.05}} \cdot \frac{1}{(C_f \rho_f)^{0.45}}$$