

		$\alpha L=0$ (Hz)	αL_{EXP} (Hz)	$\alpha L = \infty$ (Hz)
计符估	保持力最大	3.84	4.87~5.40	8.70
司异胆	保持力最小	0.372	0.473~0.523	0.844
(学)印1/赤	大振幅		2.94→1.6	
夫則祖	小振幅		2.94	

表-4.2 燃料集合体の固有振動数

(注) αL_{EXP}の計算値は αL=1.725~3.10 に対する値を示す。

は,4.1 節の実験により,αL 値が荷重(たわみ量, 振幅に相当)の大小に関係なく,ほぼ一定値であるこ とが明らかにされている。

そこで、燃料集合体のたわみモデルを 図-4.8 の 如くに想定し、その固有振動数を求めた。その結果を 表-4.2 の計算値欄に示す。同表において αL_{EXP} は 4.1 節の実験データより得られた αL の平均値 1.725 ~3.10 に対するものである。「保持力最大」はスペ ーサにより燃料棒相互間の距離が一定に保たれ、さら に、スペーサの燃料棒保持力が無限大で燃料棒とスペ ーサの接触点が移動しないケースである。この時の断 面二次モーメント I は燃料棒の束を剛体とみなして求 められる。 $(I=1.45\times10^6$ mm⁴)「保持力最小」は燃料 棒相互間の距離は一定に保たれるが、スペーサの保持 力がゼロで、燃料棒はスペーサ間を自由に伸び縮みで きるケースである。この時のI は燃料棒の数とその 断面二次モーメントの積に相当する。 $(I=3.67\times10^4$ mm⁴)

固有振動数の実測値は振幅約 30mm で約 1.6 Hz, 2mm 以下で 2.94 Hz であり, αL_{EXP} の計算値の範囲 内にある。 端末の支持条件 $\alpha L=1.725 \sim 3.10$ 一定と し,振動数の実測値から燃料集合体の Iを逆算すると 図-4.9 のとおりとなる。この実測値は燃料集合体の中 央部での初期たわみ量が 100mm 以下での減衰振動 波形についてのものであるが,図-4.6 の関係を更に 大振幅の領域まで拡張すると、その Iは振幅約 190 mm で保持力最小時の値にまで低下する。

中央集中荷重による燃料集合体中央部のたわみ量は 荷重 40 kg に対して約 100 mm であり,その I は図-4.9 における振幅 100 mm の時の値に近い。また,こ の時の最外周燃料棒上でのスペーサ支持点の移動量 (図-4.8 $O_1 \leftrightarrow O_1'$ に相当)はスペーサ間隔 260 mm の 部分で約 0.64 mm であり,たわみに寄与する被覆管 の伸びの項はその 1/20 以下である。この移動量は 4,070 mm の上・下タイプレート間で約 10 mm に相当 し,両タイプレートは約 12° 傾斜することになる。

ー方、中央集中荷重による歪量の測定時(図-4.4参 照、10 kg 以下)におけるたわみ量からの推定値(上 ・下タイプレート部に設けられている案内ばねのたわ みによるものを除く)は $I \doteq (2 \sim 3) \times 10^5 \text{ mm}^4$ であり、

21



図-4.9 の値に近い。

以上,燃料集合体の振動特性を解明するための実験 および解析を行い,次の事項を明らかにした。

- (1) 固有振動数は振幅に依存し、振幅 2mm 以下で は 2.94 Hz 一定である。それ以上の振幅では振 幅の増大につれて振動数が減少する。
- (2) 減衰係数比は,振幅の減少とともに減少し, 振幅 3mm 以上では ζ=0.08~0.15 である。3 mm 以下では振幅の減少につれて急激に減少 し,2mm では ζ≒0.03 である。
- (3) 燃料集合体の断面二次モーメントIは,振幅あ るいはたわみ量に依存するものと推定される。 その推定値は中央部のたわみ量(振幅)が 10 mm の時 $I=(2\sim3)\times10^5$ mm⁴, 100 mm の時I $=(6\sim8)\times10^4$ mm⁴ である。

4.3 強制振動特性

強制振動外力に対する燃料集合体の特性を調べる実 験には、上・下タイプレート部をタイプレート加振治 具で上下2台の振動子に固定し、両振動子を同相で水 平方向に加振し、燃料集合体各部の周波数応答を計測 する方法を用いた。

周波数応答特性の1例を図-4.10に示す。同図において、S6/S0は加振点S0の加速度に対する計測点S6の加速度の比をdb表示したものである。この計測点は燃料集合体の中央部に近い位置にあり、奇数次の共振点で規則正しくピーク値が表われている。S3/S0およびS4/S0は偶数次の共振点でピークの得られる点についてのものである。

これらのグラフから得られた高次共振の振動数 f_n は,表-4.3 および 図-4.11 のとおりであり,



図-4.10 燃料集合体の周波数応答特性(5F型)

$f_n = f_0(\beta_n L)^2 = 0.098 \left\{ \left(n + \frac{1}{2} \right) \pi \right\}^2$ (19)

で表わすことができる。

振動数方程式の根 ($\beta_n L$) が (n+1/2) π のケースは 端末支持条件 αL が無限大に相当し、タイプレートの 部分が振動子に完全に固定されている状態を示す。

固有振動数に振幅依存性があることが明らかになっているため,振動加速度をパラメータとし,0.01,003,0.05Gの3ケースについての掃引振動試験を行い,その影響について調べた。ここで,加速度0.05G

★-4.3 S6点の共振振動数と利得

共振	振動数 (Hz)	利 得 S6/S0 db
1次	2.2	12.5
2次	7.4	
3次	13.5	9.5
4次	22	9
5次	30	5.0
6次	43	
7次	55	1.5
8次	70	
9次	84	-2.0
10 次	100	
11 次	113	-2.0
12 次	135	
13 次	155	1.0

(158)



は1次共振時のたわみ量が過大にならないように選ん だ値である。その際のたわみ量は自由振動試験時の初 期計測波形の振幅値に近い。また,001Gはトラッキ ング・フィルタへの入力信号が非共振点で過小となら ない限界値として選んだものである。

これらの実験により得られた周波数応答からは,加 振力の大小による有意な差は認められなかった。それ は,固有振動数が明らかに上昇する領域の振幅が 2~ 3mm 以下であること,および,共振点での振幅倍率 が 4~6 倍に達することからも明らかなように,更に 1桁~2桁小さな加振力のもとでの実験を必要とする ことを意味している。

燃料集合体が圧力管に挿入された状態での振動試験 の結果については 6.1 節で述べる。

以上,燃料集合体の上・下端を振動子に取付けた状 態で,燃料集合体単体の強制振動試験を行い,次の事 項を明らかにした。

- 0.5~200 Hz の振動外力に対する燃料集合体の周波数応答特性を得た。
- (2) 加振加速度 0.01~0.05 G の 1 次共振振動数 およびその利得は、2.2 Hz および 4~6 倍で ある。
- (3) 高次共振の振動数は、f_n=0.098{(n+1/2)π}²
 で表わされる。

4.4 燃料棒の振動特性

燃料棒の振動特性を調べるため、強制振動試験と静

荷重試験を行った。

強制振動試験は,スペーサで支持されている燃料棒 の周波数応答を調べ,その振動特性を解明するために 実施したものである。

燃料集合体をスペーサ固定治具に取付けて固定し, それを上・下2台の振動子で水平方向に加振した。代 表的な燃料棒として燃料集合体の横断面の直角方向に ある2本の燃料棒を選び,各々水平面上の2方向につ いての応答特性を調べた。





振動特性の計測では,燃料棒の加速度と,その上・ 下にあるスペーサの加速度を計測し,トラッキング・ フィルタおよび位相差計を介して,掃引周波数成分に ついての周波数応答を求める方法をとった。典型的な 周波数応答の記録例を 図-4.12 に示す。同図において 横軸は 1 次共振振動数で規格化したものである。縦軸 はスペーサの加速度に対する燃料棒の加速度の比を db 表示したものであり,20 db で 10 倍,40 db で 100 倍に相当する。 細線は減衰係数比 $\zeta=0.01 \sim 0.1$ の振 動性二次要素の系について,周波数応答の計算値を示 したものである。共振点でのピーク値は $\zeta=0.04 \sim 0.1$ の間にあり平均値は約 0.08 である。周波数応答曲線 にはこのような典型的な形の,1つのピークを持つも ののほか,相隣るスパンでの共振との関連で,2ケま たは3ケのピークに分かれているものがある。

振動加速度の大小による周波数応答の変化を調べる ため、0.05~0.2Gの範囲で振動加速度を変え、その 応答特性を求めた。その結果の1例を図-4.13 に示 す。このケースでの振動数および利得は表-4.4の通 りであり、振動加速度の大小による顕著な差異は認め られない。僅かに、1次共振時の利得が加速度の増大 につれて減少する傾向にあることがうかがえる程度で

23

表-4.4 振動加速度の影響

(Π	-1-2	(S2)
(III)	-1-2	(34)

ピーク点	່ ບໍ່ –	ク 1		万 2	Ľ –	ク 3
振動加速度	振動数 Hz	利 得 db	振動数 Hz	利 得 db	振動数 Hz	│利 得 │ db
0.05 G	76	21.0	103	5.5	180	13.0
0.10 G	76	20.5	104)	5.0	180	16.5
0.20 G	75 .	15.5	104	5.0	180	15.5



(加速度の影響)

ある。

複数のスペーサにより連続梁のような形で支持され ている燃料棒の支持条件を求めるため、中央集中荷重 による静荷重試験を行った。支持条件 αL の算出には 4.1 節で述べた方法を用いた。中央集中荷重による歪 曲線の1例を 図-4.14 に示す。この図ではスペーサ番 号 S7 と S8 の中間点で燃料棒に 1.0, 2.0, 3.0 kg の 荷重を加え、その時燃料被覆管に生じる歪量を計測し たものである。燃料棒はスペーサのリング素子に設け られている2個の固定ディンプル(径方向2点,軸方 向2点の4点支持)およびばねディンプル1個(1点 支持)で支持されており,荷重の方向によって支持条 件が異なる。(図-2.1(2)参照)図-4.14の部分では引 張荷重に対して αL =4.5, 圧縮荷重に対して αL = 3.9 の値が得られた。

燃料棒が多数のスペーサで支持されている場合,ス ペーサの支持条件が見かけ上大きくなる。そこで,ス ペーサ数の増加に伴って支持条件がどのように変化す るかを調べた。その結果を図-4.15 に示す。同図にお いて,点線はスペーサによる弾性支持の場合を示し, 実線は刃型の V ブロックによる単純支持の場合を示 す。V ブロックによる支持は2個の V ブロックを組合 わせてできる菱型の空間に燃料棒を通し,棒の円周上 を 90° 毎の4点で支持するもので,ナイフエッジの 部分は鋭利な刃型となっている。実験の状況を 写真-4.2 に示す。

スペーサ数(ブロック数)2個の場合の αL 値は 2F型スペーサ(二次試作燃料集合体のスペーサ)に よる弾性支持の場合に0.67, Vブロックによる単純支 持の場合 0.08(完全な単純支持の場合 $\alpha L=0$ でなけ ればならない)である。等間隔でその両側にスペー サ等を設け、4個で支持した場合の αL 値はそれぞれ 3.1 と 3.3 となる。等間隔の4点で支持された梁の理



(160)



測定



論計算による αL 値は 3.0 であり, 両実験値は計算 値 とほぼ一致する。支持個数が更に増加した場合, $\alpha L=0$ で支持された連続梁では見かけ上の αL 値に 有意な変化のないことが証明されている。V ブロック による実験の結果も同様で,殆んど変化していない。 これに対し,スペーサによる弾性支持の場合には僅か な αL 値の向上が見られる。

以上,燃料棒についての強制振動試験および静荷重 試験を行い,次の事項を明らかにした。

(1) 燃料棒の共振動数を求めた。(5F型,スペー

サ間隔 260 mm で約 240 Hz)

- (2) 周波数応答から求めた燃料棒の減衰係数比は ζ=0.05~0.1 であり、その平均値は約 0.08 である。
- (3) 応答は 0.05~0.2G の範囲で、線型であり、
 振動性二次要素の系で近似できる。
- (4) スペーサの支持条件は、αL値が極めて小さく、ディンプルに対する荷重の方向により αL値が変る。
- (5) 多数のスペーサで支持されている燃料棒の支持条件は連続梁の効果により、見かけ上大きくなり、αL=3~4 に向上している。

4.5 スペーサの振動特性

スペーサの外周には突起があり,燃料棒が制限値を 超えて圧力管の壁に近づくことを制限している。燃料 集合体が圧力管に衝突する際には,この突起が圧力管 に衝突し,弾性変形し,衝撃力を緩和する役目を果た す。これをばね要素と減衰要素からなる1つの振動系 と考えると,スペーサと圧力管の衝突による反発力は 次式で表わされる。

$$\begin{array}{c} P = K(y_i - \delta) + \mu y_i \quad |y| \ge \delta \\ P = 0 \quad |y| < \delta \end{array} \right\}$$
(20)

ここで,

K; スペーサのばね定数

μ; スペーサの粘性減衰係数

 y_i ; i番目のスペーサ位置での燃料集合体の変位

δ; スペーサと圧力管の隙間

を表わす。

振動要素としてのスペーサの特性を把握するために は、これらの定数を実測する必要がある。

スペーサのばね定数を求める実験は,次の要領で行 った。

燃料棒と同一外径の丸棒(長さ約 100 mm)をスペ ーサにさし込み,その両端をフランジで固定する。フ ランジを治具に固定し,スペーサに静荷重を加える。 荷重とスペーサの変位の関係を求め,そのばね定数を 算出する。その概念,実験用に製作したスペーサブロ ックおよび得られた結果を図-4.16,写真-4.3 および 図-4.17 に示す。

スペーサの外周に設けられている突起部および各リ ング素子ディンプル部(図-2.1 参照)のたわみによ り、変位し得る最大値は計算上 1.47 mm である。こ の範囲での実測値は 図-4.17 に実線で示す如く,

(161)



写真-4.3 スペーサブロック



模擬燃料丸棒 図-4.16 スペーサのばね定数の測定





 $F = 140\delta^{1.25} (5 F 型スペーサ)$ $F = 75\delta^{1.25} (4 特型スペーサ)$ F; 荷重 (kg) (21)

δ; 変位 (mm)

で近似できる。これを超える領域では突起部などの変 形は起り得ず,単位変位量当りの荷重量は無限大とな る。実験では燃料模擬丸棒のたわみ,スペーサ全体の 変形(ゆがみ)などに起因する僅かな変位が計測され ている。

スペーサが圧力管に衝突する際に生ずる反発力は, スペーサに粘性減衰のみが働くものとして,次の要領 で求める。



写真-4.4 スペーサの反発係数の測定

図-4.16 に示すスペーサブロックを 写真-4.4 に示 す振子式衝撃試験機に取付けて固定し,実効質量が燃 料集合体と圧力管の質量 (スペーサ間) と等価になる ような重錘を初期角 θ から振り下ろし,スペーサに衝 突させる。 その際の衝撃加速度とはね返り角 θ' を計 測する。

この方法において,重錘がスペーサと衝突し,離れ るまでの運動方程式は,次式で表わされる。

$$\frac{W}{g}\ddot{x} + \mu\dot{x} + Kx = 0 \tag{22}$$

 $\frac{W}{g}$; 重錘とスペーサの質量

- μ ; 粘性減衰係数
- K; スペーサのばね定数
- x ; スペーサの変形量
- て
 ;
 重 **の時間**

衝突の前後における速度の比で定義される反発係数 K_eは、摩擦抵抗などのない系において,

$$K_{\theta} = \left(\frac{1 - \cos\theta'}{1 - \cos\theta}\right)^{1/2} \tag{23}$$

で表わされる。

実験により得られた反発係数を 図-4.18 に示す。同 図において, 衝撃力がある値までは反発係数が約 0.4 以上のほぼ一定の値を示す。衝撃力がそれ以上になる と, 反発力が急激に低下し, スペーサは復元力を失い, 変形してしまう(4 特型では約 700 kg 以上)。後述す る解析計算コードによる動的挙動解析では, 地震時の 衝撃力が 230 kg 未満であり, 反発係数は 0.4~0.6 の 領域にある。



スペーサの減衰係数は反発力から求めることができ る。

粘性減衰力の働く振動の運動方程式(22)式において、 $\mu^2 < 4K(W/g)$ のとき、減衰振動の周期 T,相次 ぐ極値の時間間隔 τ ,反発係数 K_e および減衰係数 μ は、次式で表わされる。(付録—3 参照)

$$T = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{K}{(W/q)} - \frac{\mu^2}{4(W/q)^2}}}$$
(24)

$$\tau = \frac{\pi}{\sqrt{\frac{K}{(W/g)} - \frac{\mu^2}{4(W/g)^2}}}$$
(25)

$$K_e = \frac{x_n + 1}{x_n} = \exp\left(-\frac{\mu}{2(W/g)}\tau\right) \qquad (26)$$

$$\mu = \frac{2(W/g)(K \cdot g)^{1/2} \log K_{\theta}}{\{\pi^2 + (\log K_{\theta})^2\}^{1/2}}$$
(27)

以上,スペーサのばね特性および反発係数を求める 実験を行い,次の事項を明らかにした。

- スペーサのばね定数は一定値ではない。(5F 型で F≒140δ^{1.25})
- (2) スペーサの反発係数は 0.4~0.8 であり、衝撃力に依存する。

5. 振動実験

耐震強度の確認および解析計算法の妥当性の評価の ため,正弦波による振動実験および地震波による加振 実験を行った。本章では実験の方法,実験結果の概要 について述べ,実験結果の検討,計算値との比較等に ついては7.1節に集約することとする。

5.1 正弦波による振動実験

正弦波による振動実験は燃料集合体を圧力管加振治 具に収め,その上・下端を所定の振動数,加速度の正 弦波で水平方向に加振し,燃料集合体および圧力管各 部の振動挙動を計測したものである。

実験はその目的に応じて,(1)周波数応答を調べる 実験,(2)振動挙動を調べる実験,および(3)振動変 位波形を詳細に調べる実験に分けて実施した。

以下,その方法と得られた結果の概要について述べ る。

5.1.1 周波数応答

この実験は燃料集合体および圧力管各部の周波数応 答を調べるためのもので,実験条件は次のとおりであ る。

振動数	2~100 Hz, 20 分間連続掃引
加速度	0.1, 0.5 G
計測点	S0~S13, S0PT~S13PT
計測項目	燃料集合体入り圧力管の応答加速
	度,圧力管内燃料集合体の応答加速
	度,燃料集合体と圧力管の加速度比

実験の状況は、図-3.2,写真-3.4,3.7,3.8 に示し たとおりである。写真で見られるように、圧力管には 計測用の孔が設けられており、各スペーサに加速度計 を接着固定することができる。各加速度計の出力信号 はトラッキング・フィルタに入れ、加振周波数成分に ついての各部の応答曲線をデシベル表示し、X-Y レ コーダで作図する。

燃料集合体入り圧力管の応答加速度の計測は,圧力 管加振点の加速度と各スペーサ位置での圧力管の加速 度の比を求めるものである。圧力管内の燃料集合体の 応答加速度の計測は,上・下タイプレートの加速度と 各スペーサの加速度の比を求めるものである。

得られた周波数応答曲線の1例を 図-5.1 および 図-5.2 に示す。トラッキング・フィルタの同期周波数範 囲は 5Hz~5kHz であり、同図における 5Hz 以下で の精度は確められていない。本実験では 5Hz におけ る計測点の加速度を読み取り、その値を基準 (0db)

(163)







として応答曲線を描かせた。

圧力管の応答曲線では 8~9Hz, 約 27Hz, 約 65 Hz にピークがあり, 約 15Hz, 35~50Hz にノッチ がある。 燃料集合体では 8~9Hz, 約 13Hz にピー クがある。



図-5.3 は燃料集合体と圧力管の加速度比を示した ものである。S0 点では 40~50 Hz に小さなビーク, ノッチがあり, S13 点では 7~8 Hz にピーク, ノッ チがある。しかし, S13 点のノッチを除けば上・下端 部は圧力管とほぼ同振幅,同位相で振れていることが わかる。S6 点では約 9 Hz の共振点までは圧力管と ほぼ同一振幅(圧力管とスペーサの隙間分だけ燃料集 合体の振幅が大きくなるところがある)と同位相で振 動する。約 15 Hz (圧力管のノッチ点)以上では逆相 となり,約 26 Hz (圧力管のビーク点)以上では燃料 集合体と圧力管の衝突または接触が全くなくなる。こ の時の燃料集合体への振動外力は上・下タイプレート からのものだけとなり,その振動挙動は燃料集合体の 応答特性に近い。

9.2 Hz (圧力管の共振点) および 13 Hz (燃料集合体の3次共振点)における各部の加速度を 図-5.4 に示す。同図における加速度は絶対値で表示したものであり、その中には衝撃加速度が含まれている。

5.1.2 振動挙動

5.1.1 の実験により,燃料集合体と圧力管の加速度 が特に問題となる位置および振動数の範囲が明らかに なったことから,この実験ではそれらの位置における 特定の振動数での加速度,変位,相対変位などを実験



図-5.4 燃料集合体および圧力管の加速度

的に求めた。実験条件は、次のとおりである。

振動数	5~13Hz 内の特定振動数の数点		
加速度	0.1~0.6G, 0.1G 間隔		
	(部分的に 0.5, 1.0, 1.5Gのケース)		
計測点	S6, S8, S10		
計測項目	加速度, 変位, 相対変位		

加速度の検出には振動計および特殊低域型振動計を 用い,相対変位の計測には非接触型振動変位計を用い た。これらの出力信号はペン書きオッシログラフおよ びシンクロスコープにより記録,撮影した。

ペン書きオッシログラフによる記録の1例を図-5.5 に示す。同図において,横軸は0.02 sec/div 目盛であ る。縦軸は任意単位で,その尖頭値は読取振幅欄およ び読取加速度欄の通りである。最下段の曲線 (KAM AN S6-S6PT) は S6 点での燃料集合体と圧力管の相 対変位を示したものである。

5Hz, 0.6G での振幅は ±7 mm であり, S6 点の振 動変位はスペーサと圧力管の隙間よりかなり大きい。 相対的に質量の大きい燃料集合体 (S6) では正弦波に 近い変位波形を示すのに対し, 質量の小さい圧力管 (S6PT)には燃料集合体の衝突による変位波形の歪が 見られる。両者の衝突時には,両者の質量に逆比例し 方向が逆の衝撃加速度が発生する。相対変位の波形に は衝突後 50Hz 前後の振動数を有する 3~4 サイクル の減衰振動波形が発生する。これは燃料集合体が圧力 管に衝突し,はね返された後,両者が数回にわたり接 触していることを示すものである。4 特型の場合,そ の振動数は全データにわたり,45~50 Hz のほぼ一定 値である。

この振動数はスペーサばねとスペーサ間の質量で構成される振動系の固有振動数に最も近い。スペーサ間隔 260 mm に、単位長重量 0.034 kg/mm の質量がばね定数 K kg/mm のスペーサで支持されている系を考えた場合、K=70~90 kg/mm で、固有振動数 45~50 Hz の系となる。スペーサばね定数の実測値は図-4.17 の通りであり、4 特型の 75 kg/mm は K の値とほぼ一致する。他方、燃料集合体の剛性 EI とスペーサ間の質量で構成される系の固有振動数は約 350 Hz であり、数倍高い領域にある。

10 Hz, 0.3 G および 13 Hz, 0.3 G の振幅は, それ ぞれ ±0.74 mm および ±0.44 mm であり, 加振点の 振幅はスペーサと圧力管の隙間より小さい。振動倍率 の高い S6 点では引続き両者の衝突が起るが, 燃料集 合体は衝突エネルギーにより隙間範囲内を自由運動す る三角波の変位波形に近づく。そして 23 Hz ではそ の変位量が小さくなり, 静止状態に近づく。

相対変位の測定データから 5Hz (一部 7Hz を含む)における加振加速度と相対変位の最大値との関係を整理すると 図-5.6 のようになる。同図における 5F型隙間および4特型隙間の線は、それぞれのスペ