JY-98-5

「常陽」の ULOF 及び UTOP 事象における崩壊炉心の特徴と現実的な事象推移

1.「常陽」の崩壊炉心の特徴

「常陽」の ULOF 及び UTOP 事象では、「常陽」のボイド反応度がほぼ全炉心において負である ことから、原子炉出力が低い状態のまま炉心損傷の進展は極めて緩慢なものとなり、冷却材の ボイド化、被覆管の溶融、固体燃料ペレットの崩落、ラッパ管の溶融による崩壊領域の拡大が 徐々に進行する。損傷した炉心は燃料ペレットが崩落してデブリベッド状に堆積し、その間隙 を溶融したスティールが埋める状況となる。「常陽」炉心の全燃料質量は約950kg、全スティー ル質量は約440kg であり、遷移過程で崩壊領域が炉心全体にまで拡大した時点での燃料平均温 度は約2,700K、スティール平均温度は約2,500K である。燃料及びスティールの体積はそれぞ れ約0.100m³及び約0.068m³である。崩落した燃料ペレットからなるデブリベッドの空隙率は、 代表的なFCI 試験で形成される不定形で、かつ、粒子径分布を持つデブリベッドのデータから 高々約0.6 程度であると考えられる(第1図)。したがって、「常陽」における崩壊炉心におい ては崩落した燃料のデブリベッドの空隙を溶融したスティールが満たし、密度差による燃料と スティールの分離は起きない状態となる(第2図)。また、この状態の炉心物質の流動性は極め て小さく、流動やスロッシングは実際にはほとんど発生しないと考えられる。

2. SIMMERによる「常陽」解析における保守的想定

(1) 燃料粒子の密度

SIMMERによる「常陽」の評価事故シーケンス ULOF(i)の遷移過程解析においては、 燃料ペレットが崩落する領域が拡大する過程で燃料の凝集による正の反応度挿入に続いて数十 秒間の間に複数回の反応度及び出力の変動が生じている。第3回にこの時の固体燃料粒子の炉 心平均温度及び加熱速度の時間変化を示す。燃料粒子の温度は約2,700K前後で推移して、出力 上昇の都度、約2,800~2,950K程度まで上昇した後に約2,700K程度まで低下する挙動を示す。 加熱速度は一時的なピークを除いて全体を通じてほとんどの時間は約100~200K/s以下で推移 する。

固体燃料ペレットの急速加熱時の挙動に関しては、米国サンディア研究所の試験炉 ACRR にお いて EBR-II で照射した燃料ペレットを急速加熱した FD 及び STAR 試験が実施された。これらの 試験で得られて幅広い加熱速度の範囲での燃料ペレットの過渡挙動に関する知見を第4図^[1]に 示す。燃料の加熱速度が 300K/s 以下では固体燃料はスエリング、すなわち固体燃料の結晶粒内 及び粒界にトラップされている FP ガスが膨張することによって固体のまま膨張する挙動を示 す。一方、加熱速度が 1,000K/s を超えると燃料ペレットは一気に破砕(spallation) する。

「常陽」の遷移過程における加熱速度約 100~200K/s はスエリングが発生する条件である。 燃料ペレットが崩落する前にスエリングが発生すると、燃料粒子の膨張によって低密度で崩落・ 堆積することとなり、正の反応度挿入は起こりにくくなる。また、燃料膨張により炉心内の自 由空間は燃料粒子によって占められ、物質が流動することができなくなり、燃料の凝集による 反応度及び出力の増加も発生しなくなる。

「常陽」の有効性評価では、燃料の凝集による反応度の増加、さらには即発臨界超過の結果 発生する機械的エネルギーが原子炉容器と格納容器に与える影響を評価することを目的として いるため、前述のとおり、このスエリングが発生せず、燃料ペレットは焼結密度を保って高密 度のまま堆積するという極めて保守的な想定を用いてSIMMERによる解析を行った。

(2) 炉心物質の流動性

前節で述べたとおり、「常陽」の遷移過程解析では炉心は実際には固化した燃料粒子、未溶融 の燃料ペレットがデブリベッド状に堆積し、その間隙を溶融したスティールが埋めた状況とな る(第2図)。このような炉心物質の流動性は極めて小さく、ほとんど流動しないと考えられる。 一方、燃料ペレットのスエリングを無視して実施したSIMMERを用いた「常陽」の遷移過 程解析では、この低流動性の炉心物質のスロッシング挙動を解析する際に、粘性による運動量 拡散を無視する、すなわち炉心物質の粘性率を零として自由に流動できるとする想定を用いた。 このことにより、全ての損傷炉心物質が燃料スロッシングによる燃料凝集に寄与できることと なり、燃料スロッシングで燃料が凝集する際の移動速度、すなわち正の反応度挿入を過大に見 積もるため、即発臨界超過時のエネルギー放出を評価する上では極めて保守的な解析となる。

(3) SIMMERによる「常陽」解析における保守的想定のまとめ

燃料のスエリングを考慮した場合としなかった場合、及び炉心物質の流動性が小さいことを 考慮した場合と考慮しなかった場合の事象進展の概念を比較した図を第5図に示す。スエリン グが発生する現実的な事象推移では、低密度の燃料が堆積するためその反応度効果は小さく、 また、炉心の空間をスエリングした燃料と溶融スティールが占め、炉心物質はほとんど流動し ないまま炉心の中心から徐々に溶融領域が広がっていく。また、スエリングの発生を無視して 燃料は焼結密度を保って堆積するという保守的な想定(1)を用いた場合においても、燃料のデブ リベッドの間隙を溶融スティールが占めた炉心物質の流動性は極めて小さく、炉心物質はほと んど揺動しない。いずれの場合においても炉心の中心から徐々に溶融領域が拡大して、炉心物 質の揺動は溶融している限られた範囲で発生し、その結果燃料凝集によって発生する即発臨界 超過の放出エネルギーは限定されたものになる。

一方、燃料スエリングが発生せず(保守的想定(1))、さらに、本来流動性が極めて小さい炉 心物質の粘性率を零とする(保守的想定(2))として炉心物質が自由に流動するとの想定を用い たSIMMERによる解析では、全ての炉心物質が燃料スロッシングによる燃料凝集に寄与で きることとなり、燃料スロッシングで燃料が凝集することによる即発臨界超過のエネルギー発 生を評価する上では極めて保守的な条件を積み重ねた解析である。

参考文献

[1] P. Royl, et al., "CONTRIBUTIONS FROM THE ACRR IN-PILE EXPERIMENTS," Nucl. Eng. and Design, 100, 387-408, 1987.





FCI で発生した粒径分布を有する不定形粒子が堆積したデブリベッド(右図)では大き な粒子の間隙にも小さな粒子が存在できるため、同一サイズの燃料ペレットなどが堆 積したデブリベッド(左図)よりも空隙率は小さくなる。

第1図 燃料ペレット(円筒形)と粒径分布を有する不定形粒子のデブリベッドの概念図



第2図 「常陽」崩壊炉心における炉心の燃料とスティールの混合状態



第3図 ULOFの遷移過程における炉心平均燃料粒子温度と加熱速度の時間履歴





第5図 「常陽」遷移過程の現実的な事象推移と本評価で想定した保守的な事象推移