

(27) コールド・モデルによるペレット流動層内諸現象の検討  
(還元剤内装ペレットの高温流動還元の研究-IV)

日本钢管㈱技術研究所 ○大野陽太郎 田島治 松原健次 神原繁雄  
東京大学工学部 工博 国井大藏

- 緒言** 本法のような粗粒流動層内のガス及び粒子の流動特性については、あまり知られていない。スケール・アップのための数式モデルを作るために、コールド・モデルにより検討した結果を報告する。
- 実験装置** 下部に移動層を直結し、整流板を持たない型式のため、移動層、縮流部、流動層の3つの要素よりなり、流動層が、上方に拡がっているため、流動層下端が最も狭くなっている。透明アクリル製で、流動層下端の断面が、 $300 \times 50\text{mm}$ の二次元モデルと $250\text{mm}^{\phi}$ の三次元モデルを製作した。粒子としては、二次元モデルでは、 $10\text{mm}^{\phi}$ 、三次元モデルでは、 $12\text{mm}^{\phi}$ のガラス球を主に使用した。流動層の壁には枝管、また上部にはランスを設け、流動層内にガスを吹込むことができるようとした。

### 3. 実験結果

(1) 流動化現象の基礎的把握 ①実測の流動化開始速度は、二次元モデルの場合は、計算値よりも小さいが、三次元モデルの場合は、計算値とよく一致した。②二次元モデルで、流動層下端における横方向の圧力分布を測定すると、両端が高く、中心は低くなっている。この差は、移動層からのガスの流れが、縮流部で、絞られて偏流を起すためと考えられる。③ガス吹込みの流動化開始に対する効果として、ランスの場合を図1に示す。二次元の場合、圧力損失がある値までは、効果が見られるが、それ以上は、効果が相対的に減少し、流動化開始流量は、ほとんど変化しない。三次元の場合は、かなり寄与しており、その寄与率Xを求めるとき、表1のようになる。壁側枝管よりの吹込みについても、同様である。吹込量が増加するにつれて寄与率が増大するのは、吹込流の浸透領域が、吹込量の増加とともに、大きくなるためと考えられる。

(2) 流動層内におけるガスの分散 ①移動層からのガスは、ほとんど、そのまま吹抜け、ランスからガスを吹込んだ場合、ランスからのガスが到達した領域では、混合が活発になっている。②ランスより吹込んだガスの分散は、二次元モデルで、図2に示すようであり、吹込量の増加につれて、浸透領域の拡がることがわかる。三次元の場合も、同様の結果を示した。

(3) 流動層内ガス流速 ①流動化ガス量をふやした場合の実測縦向流速の変化を図3に示す。流動化開始前は、流速は、流量にはほぼ比例して増加するが、開始後は、流量の増加が層膨張、空隙率の増大により相殺され、使用粒子の終端速度に収束する様子を示している。 表1. ランス吹込ガスの寄与率

吹込量 $Q_f$ ( $\text{Nm}^3/\text{hr}$ )	214	316
寄与率 X (%)	38.8	60.7
	88.6	

②ランスよりガスを吹込んだ場合の流速分布は、図4に示すようである。図中流速が終端速度 $23.6\text{m/sec}$ 以下の部分は、粒子の動きの不活性領域であり、ガス吹込により縮少するのがわかる。

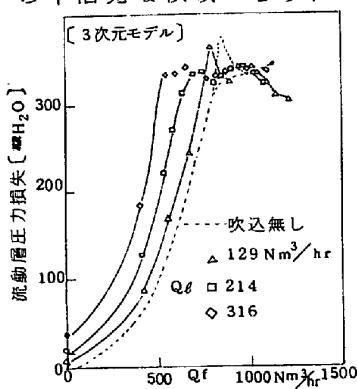


図1 ガス吹込みの効果

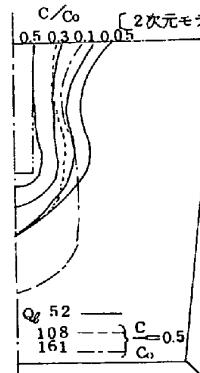


図2 吹込みガスの分散

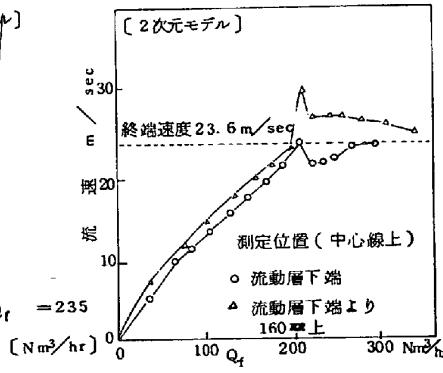


図3 実流速の流量による変化

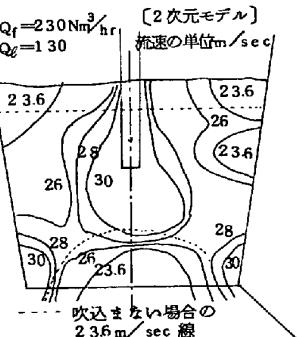


図4 層内流速分布