Vol. 18, No. 4 Jul., 2003

文章编号:1001-2060(2003)04-0378-04

# 循环流化床内颗粒运动的 PIV 测试

王勤辉<sup>1</sup>,赵晓东<sup>1</sup>,石惠娴<sup>1</sup>,王灿星<sup>2</sup>

(1.浙江大学能源清洁利用与环境工程教育部重点实验室; 2.浙江大学力学系,浙江杭州 310027)

摘 要:作为一种瞬时全场测速技术, PIV 测试技术被尝试 用于测量循环流化床(CFB)内颗粒运动,以进一步了解循环 流化床内复杂的气固两相流动特性。初步实验已在一个截 面为 200 mm × 200 mm 高为 4 m 的冷态循环流化床实验台上 完成,并运用二值化互相关图像处理算法,获得了床内截面 上的颗粒流动矢量图。初步测试结果较好地反映了循环流 化床内颗粒流动的一些特性,表明 PIV 技术在循环流化床气 固两相流体特性研究中具有较好的应用前景。

关键 词:气固两相流; PIV(颗粒图像测速);循环流化床 中图分类号:TP301.6 文献标识码:A

# 1 引 宮

循环流化床燃烧技术作为新一代的清洁燃烧技术已在世界范围内得到广泛应用,但由于床内流体动力特性的复杂性和测试手段的局限,对循环流化床颗粒速度的深入研究相对较少。循环流化床颗粒运动速度不仅直接反映了床内颗粒的运动状态,而且与颗粒在床中的含率和停留时间密切相关,同时它也是循环流化床、气力输送系统设计和优化操作基本的参量。目前常常采用的皮托管,热线风速计和激光多普勒测速仪等测速方法存在着单点测速和对所测流场干扰大的问题<sup>[1]</sup>。因此,采用更加先进和精确的测试技术研究循环流化床床层截面平均颗粒的速度场及其变化规律是有必要的。

PIV 测试技术作为一种瞬时全场测速技术近年 来得到广泛推广。它突破了空间单点测量技术的局 限性,对流场不产生干扰,可在同一时刻记录下整个 测量平面的有关信息,非常适用于研究涡流和湍流 等复杂流动,已开始用来测试气固多相流场<sup>[1~2]</sup>。 近年来有少数研究人员已经采用激光片光技术进行 了流化床流场可视化研究<sup>[3~4]</sup>,用摄像设备取得流 化床悬浮段或循环流化床稀相区流场图像,通过图

收稿日期:2002-10-20; 修订日期:2002-12-15 基金项目:国家重点基础发展规划基金资助项目(G1999022105) 作者简介:王勤辉(1969-),男,浙江江山人,浙江大学副教授. 像分析获得颗粒流动信息。但从 PIV 应用于气固多 相流动的研究现状中可以得出<sup>[5]</sup>,已有的文献中还 没有明确将 PIV 技术应用于循环流化床来测试气固 两相流动特性的研究。因此在这方面进行探索性的 尝试无疑是很有意义的。

利用 PIV 技术在冷态条件下测量了循环流化床 粒子运动速度场,运用二值化互相关图像处理算法, 得出了流场中粒子的轴向速度及水平方向速度分布 图,并分析了粒子运动的变化规律,对 PIV 技术应用 于测试循环流化床床内颗粒运动进行了初步尝试。

## 2 实验研究



图 1 PIV 用于循环流化床内流场测试系统

 实验在一台4m高,200mm×200mm矩形横截 面循环流化床实验台上完成。实验装置如图1所 示。该系统由主床、旋风分离器、立管和回料密封装 置组成。空气经由布风板引入将颗粒流化后,在分 离器处气固分离,气体经布袋除尘器、引风机和烟囱 排入大气,颗粒经立管送回主床形成循环。

实验所用床料为平均粒径 382 μm 的河沙,其物 理特性为:真实密度为 3 020 kg/m<sup>3</sup>,堆积密度为 1 580 kg/m<sup>3</sup>,最小流化速度为 0.164 m/s。

粒子运动部分测试位置距地 1 663 mm,分别距 壁 1 cm、2 cm、4 cm 和 9.5 cm。由于 PIV 测试中激光 源与 CCD 相机布置需垂直,所以将实验台相邻侧壁 改造为玻璃(厚 5 mm)。在激光片光照射下,所测侧 面粒子图象由 CCD 摄像头记录。PIV 测试系统布置 如图 2 所示。



图 2 PIV 测试系统布置图

## 3 互相关图像处理数学模型

由于二维 PIV 技术图像与实空间都为平面,图 像速度与实际速度之间只要利用长度样板就可定出 两者之间的比例关系,转换很方便。在确定粒子速 度的过程中连续两幅图像中粒子的对应非常关键。 下面就简单给出互相关图像粒子对判定的数学模型 及确定颗粒速度的公式。更详细的推导过程参见文 献[7]。

在一个向量空间 $\vec{X}$ 中定义两个函数  $f(\vec{X})$ 、  $g(\vec{X})$ ,则两函数之间的相关系数为:

$$C_{\rm fg} = \frac{\int_{\vec{X}} f(\vec{X}) g(\vec{X}) d\mu(\vec{X})}{\sqrt{\int_{\vec{X}} f^2(\vec{X}) d\mu(\vec{X}) \int_{\vec{X}} g^2(\vec{X}) d\mu(\vec{X})}}$$
(1)

其中参数 μ(X) 一维时为长度、二维时为面积、三维 时为体积。

在X空间中定义两个部分空间的集合  $\{E_i\}$  (*i* 

= 1,2,…,n) 和  $\{F_j\}(j = 1,2,...,m)$ ,在该集合中, 若  $f(\vec{X})$  和  $g(\vec{X})$  分别满足:

$$f(\vec{X}) = \sum_{i=1}^{n} \alpha_i \chi_{E_i}(\vec{X})$$
(2)

$$g(\widetilde{X}) = \sum_{j=1}^{n} \beta_j \chi_{F_j}(\widetilde{X})$$
(3)

其中: $\alpha_i$  和 $\beta_j$  为常数,  $\chi_{E_i}(\vec{X})$  和  $\chi_{F_j}(\vec{X})$  分别为定义 在空间  $E_i$  和 $F_j$  上的函数, 有:

$$\chi_{E_i}(\vec{X}) = \begin{cases} 1 & \vec{X} \in E_i \\ 0 & \vec{X} \notin E_i \end{cases}$$

$$\chi_{E_{i1}}(\vec{X}) \times \chi_{E_{i2}}(\vec{X}) = \chi_{E_{i1}} \cap E_{i2}(\vec{X})$$

$$(4)$$

$$=\begin{cases} \chi_{E_{i1}}(X) & i1 = i2\\ 0 & i1 \neq i2 \end{cases}$$
(5)

$$\int_{\vec{X}} \chi_{E_i}(\vec{X}) d\mu(\vec{X}) = \mu(E_i)$$
(6)

则  $f(\tilde{X})$  和  $g(\tilde{X})$  成为阶段函数,可得:

$$\int_{\vec{X}} f^2(\vec{X}) \mathrm{d}\mu(\vec{X}) = \sum_{i=1}^n \alpha_i^2 \mu(E_i)$$
(7)

$$\int_{\vec{X}} g^2(\vec{X}) d\mu(\vec{X}) = \sum_{j=1}^m \beta_j^2 \mu(F_j)$$
(8)

$$\int_{\vec{X}} f(\vec{X}) g(\vec{X}) d\mu(\vec{X}) = \sum_{i=1}^{n} \sum_{j=1}^{m} \alpha_i \beta_j \mu(E_i \cap F_j)$$
(9)

$$C_{fg} = \frac{\sum\limits_{i=l_{j=1}}^{\sum} \alpha_i \beta_j \mu(E_i \cap F_j)}{\sqrt{\sum\limits_{i=1}^{n} \alpha_i^2 \mu(E_i)} \sqrt{\sum\limits_{j=1}^{m} \beta_j^2 \mu(F_j)}}$$
(10)

若  $\{E_i\}$  (*i* = 1,2,…,n)和  $\{F_j\}$  (*j* = 1,2,…,m)分别 代表两个时刻粒子所占有的像素空间, *n*, *m* 分别代 表两个时刻的粒子所占有的像素数, *a*<sub>i</sub>, *β*<sub>j</sub> 为图像的 灰度值,则式(10)即为连续两幅图像中粒子对应判 定的数学模型。

如何判断所测连续时刻两幅图像中粒子为同一 粒子,即粒子之间的对应是确定粒子速度的关键,如 图3所示。首先在图3前部分图像中选择一个参考粒 子及其周围区域,*E*<sub>1</sub>为参考粒子,*E*<sub>i</sub>为以*E*<sub>1</sub>为中心、 半径为*R*的搜索区域内的粒子。然后在图3后部分 图像中选择候补粒子及其周围区域,*F*<sub>1</sub>为图3后部 分图像的候补粒子,*F*<sub>j</sub>为以*F*<sub>1</sub>为中心、半径为*R*的 搜索区域内的粒子。再利用式(10)计算参考粒子和 候补粒子所对应的两个研究区域的相关系数,比较 参考粒子和所有候补粒子的相关系数值,最大值所 · 380 ·

2003年

对应的候补粒子即为参考粒子的同一粒子。



图3 在 t 时刻和 t + Δt 时刻图像粒子对应示意图

粒子对应完成后,可以计算出粒子的移动距离, 粒子速度为:

 $u = \frac{\Delta s_x}{\Delta t}, \quad v = \frac{\Delta s_y}{\Delta t}$  (11)

其中:u nv为粒子速度分量, $\Delta s_x n \Delta s_y$ 分别为粒子 在 x ny方向上的位移; $\Delta t$ 为连续两幅图像时间间 隔。

另外,通过数字式图像记录仪所获得的粒子图 像在不同的像素上具有不同灰度值分布,在判定连 续两幅图像粒子对之前要进行图像粒子的标定,当 像素的灰度值大于某个阈值时,该像素为粒子的像 素,否则为背景像素,粒子像素标定后,连续的粒子 像素就构成一个粒子。同时,由于气固多相流动的 复杂性,可能出现粒子。同时,由于气固多相流动的 复杂性,可能出现粒子溢出所测截面,在获得的图片 中可能出现粒子图像重叠和存在图像背景噪声等情 况,连续两幅图像中可能出现粒子对误对应。因此 在确定粒子速度之后还要进行误对应粒子速度的判 断、消除及后处理,这样才能得到信息充分正确的速 度分布矢量图。由于篇幅所限,关于这方面内容的 数学原理参见文献[6]。

## 4 测试结果和分析

在标高 1 663 mm 处的实验段,通过改变激光片 光源的位置,我们测试了近壁、流动中心区及介于两 者之间的两个侧面。在不同的固粒浓度和气速下拍 摄了实验段内流场,提取有代表性的距壁 2 cm 处的 工况。此时床出口压力为 – 150 Pa,风箱入口压力 3 kPa,床内气速 3.3 m/s,固粒循环率 0.06 kg/s。

运用互相关图像处理算法得到速度矢量图(如 图 4 所示)。在图 4 中,每一个箭头对应用相机看到 的相应的粒子。由于相机不可能捕捉到每一个粒 子,导致图示右侧比左侧粒子少。实际上,可认为粒 子浓度沿床中心对称。在边壁区(约占所测流动截 面的 17.5%),颗粒以不同角度从主流中逃逸出来 撞击到壁面上。在边壁区和核心区之间,由于受核 心区主气流向上拽力和边壁区颗粒下落惯性力的作 用,颗粒返混剧烈,粒子流动比较紊乱,大部分粒子 流动方向向下,但有少数粒子流动方向向上,形成局 部旋流或脉动现象。

在上面的工况下,获得了距侧壁不同位置及距 地不同高度处的速度分布结果,如图 5 和图 6 所示。 由速度数据分析,可得平均速度大小为 1.45 m/s,速 度大小范围为 0.124~3.96 m/s。从图 5 中可以看 出,颗粒向上和向下流动同时存在,大多数颗粒向下 流动。在近左壁(相对位置为 - 1~-0.85),大多数 颗粒向下流动。而且,我们也可以看到近中心区颗 粒的轴向速度比边壁区附近略高。PIV 的基本思想 是追踪连续两幅图像中的颗粒,这就需要对两幅图 像中的同一颗粒进行判定。对于同样大小的颗粒判 定为同一颗粒的几率将随着固粒容积浓度的增加而 减少,这必然使获得的结果产生误差。





图中符号 r 表示从测试位置到床中心的距离, R 表示床中心到床壁面的距离,h 表示测试位置距 地面的高度,v 表示粒子轴向速度,u 表示粒子水平 方向速度。在图 6 中可以看到颗粒径向速度在床核 心区略高,并且在径向方向从中心区到边壁区速度 逐渐减少。这表明近壁区颗粒径向速度较低,颗粒 主要是沿轴向方向运动。

结果显示在床中从核心区(大多数颗粒向上流动)到边壁区(大多数颗粒向下流动)存在一个过渡 区,从颗粒速度分布可以看出在该区域内流型复杂。 在过渡区,当一些颗粒向上流动时,有很多颗粒向下 流动,同时有很多颗粒从核心区运动到边壁区,并且 有很多颗粒从边壁区运动到核心区。







图6 粒子水平方向速度沿水平方向分布

# 5 误差分析

PIV 对于获取瞬时二维工况速度图像是非插入 技术,实验的确定性影响数据分析。在整个 PIV 试 验过程中都存在速度矢量的测量误差。

首先由于 CCD 照相机对于粒子图像取样导致 了绝对误差。其次,误差可能由照相机参数和祯捕 捉器的校准引起。照相机参数可以很好地校准并且 相应的误差可以忽略。但是依赖于操作器的开始位 置的选择可能产生不确定性。粒子图像的大小随着 起始位置的增加而减少,这种不确定性可以达到 ±1/4 像素。这个误差对于测量轴向速度可能并不 重要,但是对于测量径向速度时,这个误差是重要 的。总的显示轴向速度的不准确性达 1.6%。PIV 基本上对于测量床内的粒子轴向速度是有效的。

同时由于本次试验采用河沙作为示踪粒子,其 光学特性相对较差,也不可避免地对图像的效果产 生影响,带来误差。在下一步的试验测试中,将采用 对光敏感性好的透明玻璃珠作为试验床料,来提高 测试精度,减少试验误差。

## 6 结 论

利用 PIV 技术在冷态条件下初步测量了循环流 化床高浓度粒子运动速度场,获得了床内截面上的 颗粒流动矢量图。运用适合于高浓度的互相关图像 处理算法,获得了流场中粒子的轴向速度及水平方 向速度分布,结果分析反映了循环流化床床内颗粒 流动的一些特性。

本文作者还有骆仲泱和岑可法教授。

#### 参考文献:

- KAORU MIYAZAKI, GANG CHEN, FUJIO YAMAMOTO, et al. PIV measurement of particle motion in spiral gas-solid two-phase flow[J].
   Experimental Thermal and Fluid Science, 1999, 19(4): 194 - 203.
- [2] KADAMBI J R, MARTIN W T, AMIRTHAGANESH S, et al. Particle sizing using particle imaging velocimetry for two-phase flows[J]. Powder technology, 1998, 100(2/3):251 - 259.
- [3] JOACHIM WERTHER. Measurement techniques in fluidized beds[J].
   Powder Technology, 1999, 102(1):15 36.
- [4] LACKERMEIER U, RUDNICK C, WERTHER J, et al. Visualization of flow structures inside a circulating fluidized bed by means of laser sheet and image processing [J]. Powder Technology, 2001, 114(1/ 3):71-83.
- [5] 石惠娴,王勤辉,骆仲泱,等.PIV应用于气固多相流动的研究 现状[J].动力工程,2002,22(1):1589-1593、
- [6] 王灿星.粒子图像速度仪图像处理的理论研究及应用[D]、杭 州:浙江大学,2000.

(渠 源 编辑)