文章编号:1001-5078(2021)06-0727-07

·激光应用技术 ·

基于激光光斑直径的激光熔覆粉末汇聚特性数值模拟

赵陈敏,练国富,冯美艳,陈昌荣,黄 旭 (福建工程学院机械与汽车工程学院,福建福州350118)

摘 要:为了探索激光熔覆过程激光与粉末流的耦合作用机理,通过激光熔覆喷粉数值模拟, 研究送粉速度对粉末汇聚特性的影响规律,随着送粉速度的增加,粉末流焦点直径逐渐减小, 粉末流获得良好的收敛性。通过分析激光光斑模拟图,研究激光光斑大小与粉末流焦点直径 的作用关系,并通过激光熔覆实验进一步验证,当粉末流焦点直径接近激光光斑直径时,熔覆 形貌较好,但随着送粉速度的进一步提升,粉末流焦点直径减小,基体热影响区域增大,熔覆表 面形貌变差,最终获得最佳送粉速度为17.0 m/s。研究成果为激光熔覆粉末利用率与激光熔 覆形貌控制提供理论依据。

关键词:数值模拟;激光光斑直径;粉末流焦点直径;汇聚特性;熔覆形貌 中图分类号:TN249 文献标识码:A DOI:10.3969/j.issn.1001-5078.2021.06.006

Numerical simulation of convergence characteristics of laser cladding powder based on laser spot diameters

ZHAO Chen-min, LIAN Guo-fu, FENG Mei-yan, CHEN Chang-rong, HUANG Xu

(School of Mechanical and Automotive Engineering, Fujian University of Technology, Fuzhou 350118, China)

Abstract: This paper aims to explore the coupling mechanism of laser and powder flow in the laser cladding process. The influence of powder feeding speed on powder convergence characteristics was investigated by a numerical simulation of laser cladding powder injection. This simulation demonstrated that the powder flow had good convergence as its focus diameter gradually decreased with the increase of powder feeding speed. Through the analysis of laser spot simulation diagrams, the relationship between the laser spot size and the focus diameter of the powder flow was examined and further verified by a laser cladding experiment. The results indicated that the cladding morphology was better when the focus diameter of the powder flow was approximate to the laser spot diameter, but it became worse as the focus diameter decreased and the heat affected area of matrix increased by speeding up powder feeding. The optimum feeding speed was confirmed to be 17.0 m/s. The findings provide a theoretical basis for the powder utilization ratio and the morphology control of laser cladding.

Keywords:numerical simulation; laser spot diameters; powder focus diameter; convergence characteristics; cladding morphology

1 引 言

激光熔覆喷嘴作为送粉系统的关键部位之一, 影响着粉末的输送特性和熔覆层质量^[1]。合适的 粉末输送特性不仅可以提高粉末利用率,还有助于 提高涂层质量。要准确获得粉末输送过程的流动特 性,需要详细的分析和计算^[2]。

基金项目:国家自然科学基金项目(No. 51575110);福建省中青年教师教育科研项目(No. JAT190407)资助。 作者简介:赵陈敏(1994 –),男,硕士研究生,主要从事激光增材制造技术研究。E-mail:zhaocm1994@163.com 通讯作者:练国富(1980 –),男,博士,教授,主要研究方向为激光增材制造。E-mail:gflian@mail.ustc.edu.cn 收稿日期:2020-07-16

激光熔覆根据送粉方式的不同分为旁轴送粉、 同轴送粉以及预置粉末等,其中同轴送粉消除了激 光束与粉末流不对称导致激光扫描方向无法随意改 变的问题^[1,3]。在同轴送粉的激光熔覆过程中,粉 末的汇聚特性是影响着熔覆层质量的关键因素,而 同轴送粉的喷嘴结构、送粉参数等是影响粉末汇聚 特性的主要因素。

在喷嘴结构研究方面, Kovalenko 等^[4]利用气 -粉两相流的数值模拟结果,设计了多通道喷嘴结构, 并进行了实验研究,确定了激光熔覆多通道喷嘴的最 佳工艺参数,发现熔覆层尺寸的增加主要与聚焦激光 束与工件表面"聚焦"气流相遇区域粉末浓度的增加 有关。Ju 等^[5]基于 CFD 的三维模型,研究了环境压 力和喷嘴尺寸对激光熔覆过程中粒子分布和速度的 影响,结果表明,60°喷嘴角度可以获得较小的粉末流 焦点,使用较短的焦距可以获得较高粉末质量浓度。 Korsmik 等^[6] 通过研究喷嘴结构与激光熔覆效率的关 系,发现熔高由于粉末转移系数的增加而增加,直至 气体粉末射流的焦点;当气粉射流焦点位于熔覆表面 上方时,由于射流中粒子浓度低且不稳定,导致粉末传 输系数降低。在送粉参数研究方面,Liu等^[7]基于气-粉两相流理论建立了数值模型,发现随着保护气体流 量的增加,粉末与喷嘴出口的焦距增大,最大粉末浓度 减小。Gao 等^[8]基于 Euler-Lagrange 理论,建立了四流 喷嘴的气粉流动数值模型,研究了 LMD 过程中的送粉 机理,结果表明,在2.5~3.5 kg/h 的粉末流量和 6 l/min的载气流量下,金属粉末可以有效地输送。

目前对于激光熔覆粉末汇聚特性的研究主要集 中在喷嘴结构和送粉参数对于粉末浓度上,对于激 光光斑大小与粉末流焦点直径的作用关系研究较 少。本文基于 FDH0273 激光熔覆头,采用数值模拟 和实验相结合,探索激光熔覆过程激光与粉末流的 耦合作用机理,指导激光熔覆工艺实施。

2 计算模型及方法

通过测绘实际激光熔覆头模型(如图1(a)所示),建立如图1(b)所示同轴送粉喷嘴模型,本文计 算区域包括喷嘴位置和喷嘴下方的扩展的圆柱区 域,喷嘴位置用于计算内部颗粒的碰撞和气-粉输 送过程;喷嘴下方的扩展的圆柱区域用于计算气-粉汇聚情况。为了提高网格生成的精度,采用自顶 向下八叉树法对非结构四面体单元网格进行划分, 网格如图 1(c)所示。对于气体、气 - 粉入口设置为 速度入口边界条件,喷嘴内外壁设置成壁面边界条 件,圆柱侧面及区域下方设置成压力出口边界条件, 圆柱侧面设置成逃逸边界。



(a) 实际模型

(b) 简化三维模型 (c) 网格化模型

图 1 同轴送粉喷嘴模型 Fig. 1 Model of coaxial powder feeding nozzle

在同轴送粉过程中主要有四路载粉气体、一路 中心保护气以及冷却管路,载粉气体主要作用是承 载和运输粉末,其与粉末颗粒形成气-固两相流;中 心保护气主要作用是抑制粉末反弹和保护镜片;冷 却管路主要作用是带走激光器在电光转换过程中产 生的多余热量,带走外光路镜片反射激光束过程中 所吸收的热量,使激光系统在工作过程中处于热 平衡。

同轴送粉的数值模拟中,将载粉气和中心保护 气视为不可压缩连续相处理,有流体动力学中的连 续方程和动量方程求解^[9]。粉末颗粒的体积远小 于同管道气体的体积的10%,故将粉末颗粒视为离 散相处理,采用离散相描述颗粒分布行为。

2.1 气相模型及控制方程

为了准确描述喷嘴内部气体动态流动,气相采用粘性可压缩定常流动的 Navier-Stokes 方程,采用标准 $k - \varepsilon$ 模型求解^[10]。湍流流动的控制方程如下所示^[5,11]:

质量守恒方程:

$$\frac{\partial}{\partial x_{i}}\rho u_{i} = 0$$

$$\hat{J} \equiv \hat{T} \equiv \hat{T} \equiv \hat{T} \equiv \hat{T} = \hat{T}$$

$$\frac{\partial}{\partial x_i}(\rho\mu_i\mu_j) = -\frac{\partial P}{\partial x_i} + \frac{\partial}{\partial x_j}\left[(\mu + \mu_i)\left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i}\right)\right] + \rho g_i$$
(2)

其中, $i_j = 1,2,3$ 表示张量; ρ 是气体密度; $u_i \approx u_j$ 分别代表 $i \approx n_j$ 方向的速度矢量; $x_i \approx x_j \ge i \approx n_j$ 方向 的 $x = n_{\pm}; P$ 是压力; g_i 是重力加速度; μ 是分子粘 度; μ_i 是湍流粘度,其中湍流粘度定义如下:

$$\mu_{\iota} = \rho C_{\mu} \frac{k^2}{\varepsilon} \tag{3}$$

其中, $C_{\mu} = 0.09$ 为常数;k 为湍流动能; ε 为耗散率。 湍流动能守恒方程:

$$\frac{\partial}{\partial x_i}(\rho \varepsilon u_i) = \frac{\partial}{\partial x_j} \left[\left(\mu + \frac{\mu_i}{\sigma_k} \right) \frac{\partial k}{\partial x_j} \right] + G_k + G_b - \rho \varepsilon$$
(4)

湍流动能耗散守恒方程:

$$\frac{\partial}{\partial x_i} (\rho \varepsilon u_i) = \frac{\partial}{\partial x_j} \left[\left(\mu + \frac{\mu_i}{\sigma_{\varepsilon}} \right) \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_j} \right] + C_1 \frac{\varepsilon}{k} (G_k + G_b) - C_2 \rho \frac{\varepsilon^2}{k}$$
(5)

$$G_{k} = \mu_{i} \left(\frac{\partial u_{i}}{\partial x_{i}} + \frac{\partial u_{i}}{\partial x_{j}} \right) \frac{\partial u_{i}}{\partial x_{j}}$$
(6)

$$G_b = -g_i \frac{u_i}{\rho P_i} \frac{\partial \rho}{\partial x_i}$$
(7)

其中, G_k 为平均速度产生的湍动能; G_b 为浮力产生的湍动能; P_i 为湍流普朗特常数,其中常数 σ_k = 1.0, ε = 1.3, C_1 = 1.44, C_2 = 1.92 是经验常数。 2.2 粉末运输与轨迹模拟

对于粉末颗粒模型,采用 Euler-Lagrange 描述离 散相模型,颗粒在 Lagrange 坐标下的受力平衡方 程为^[12-13]:

$$\frac{du_{p_i}}{dt} = F_D(u_i - u_{p_i}) + \frac{g_i(\rho_p - \rho)}{\rho_p} + F_i \qquad (8)$$

其中, u_{pi} 为颗粒速度; ρ_p 为颗粒密度; F_i 为附加力; $F_D(u_i - u_{pi})$ 为颗粒的单位质量曳力:

$$F_{D} = \frac{18}{\rho_{p}d_{p}^{2}} \frac{C_{D}Re}{24}$$
(9)

其中, d_p 是颗粒直径; μ 是气体的粘度;Re是雷诺数,其定义如下:

$$Re = \frac{\rho d_p \left| u_i - u_{pi} \right|}{\mu} \tag{10}$$

C_D 是阻力系数,其定义为:

$$C_D = a_1 + \frac{a_2}{Re} + \frac{a_3}{Re^2} \tag{11}$$

其中, a1、a2、a3 为经验常数。

2.3 粉末颗粒碰撞描述

粉末颗粒从进入喷嘴到熔覆过程中,颗粒与颗 粒之间、颗粒与喷嘴内壁之间的碰撞程度不同,在颗 粒运输过程中,颗粒经历多次碰撞,随着碰撞次数的 增多对粉末的汇聚情况影响越大^[14]。

颗粒碰撞引起的动量损失可以通过恢复系数进

行描述,恢复系数定义为碰撞前后的速度比,公式如下所示:

$$k_n = \frac{u_2}{u_1} \tag{12}$$

其中, u1 为碰撞前粒子速度; u2 为碰撞后粒子速度。

在弹性碰撞中 $k_n = 1$,非弹性碰撞中 $k_n < 1$ 。而 k_n 一般在0.9~0.99之间^[2]。本文考虑了颗粒之间、 颗粒与喷嘴内壁之间的碰撞,并将 k_n 设为一个 常数。

2.4 主要计算参数

计算的初始条件为:出口压力 $P = P_0 = 0.1$ MPa, 温度 $T = T_0 = 300$ K。本次研究采用的载粉气为氩 气,参数如表 1 所示,粉末颗粒为 W6Mo5Cr4V2 高 速钢粉末,性能参数见表 2。假设载粉气和粉末在 进入喷嘴前是均匀的,并且两者速度矢量相同。载 粉气的入射速度可以定义为^[2]:

$$\nu = \frac{Q}{4S} \tag{13}$$

其中,Q是载粉气体的流量;S是送粉管的横截面积。

表1 氩气性质表

Tab. 1 Argon gas properties

氩气粘度/(kg・m ⁻¹ ・s ⁻¹)	2. 125×10^{-5}
氩气密度/(kg・m⁻³)	1. 6228

表2 粉末及相关参数表

Tab. 2 Powder and related parameters

颗粒相参数	数值
密度/(kg・m ⁻³)	4250
最小直径/µm	50
最大直径/µm	100
平均直径/µm	75
恢复系数	0. 95
重力加速度/(m・s ⁻²)	-9.81

本次模拟遵循如下假设:

(1)气-粉流体认为是一种粘性、可压缩、定常的湍流流体。

(2)计算只包括阻力、惯性力和重力,而忽略了 其他力。

(3)粒子是球形的,其大小假定遵循一般的 Rossin-Rammler分布。

(4)忽略了颗粒对气流的影响。

3 计算模型验证

图 2 为在送气速度为 17.0 m/s 下的数值模拟 图与实验所得送粉实际情况图,从图中可以看出数 值模拟喷粉图与实际喷粉过程较为吻合,模拟与实 际的粉末喷射情况具有较好的一致性,具有明显的 粉末流焦点与发散区域,说明了喷嘴模型的准确性 和数值模型模拟的可行性。



Fig. 2 Experimental comparison and verification of coaxial powder feeding model

4 计算结果与讨论

4.1 送粉速度对粉末汇聚特性的影响

图3显示了不同送粉速度下的 DPM 速度云图 和速度图,其中不同颜色代表不同速度大小。由于 激光熔覆喷嘴具有对称性,故速度图具有良好的对 称性。从图3(a)和图3(b)可以看出,由于载粉气 喷出喷嘴口后,会带动周围气流形成气旋,从而导致 部分粉末颗粒受到影响向周围飞散,远离喷嘴位置 的颗粒飞散,从而使得粉末造成一定的浪费。颗粒 在气动力带动下和颗粒自身重力的共同作用下,下 降速度不断提升,在喷嘴底端达到最大速度。







从图4可以看出,随着送粉速度的提高,粉末 流焦点直径逐渐减少,表3为送粉速度与粉末焦 点结果对应关系,这是由于送粉速度较小时,颗粒 在刚出喷嘴时受到的重力和颗粒之间的碰撞力作 用,具有一定的发散作用,从而粉末流焦点直径相 对较大;当送粉速度较大时粉末惯性力较大,刚出 喷嘴时发散较小,因此粉末在交点区域碰撞后下 落,或者沿原来的速度方向运动,故粉末流焦点直 径变小。













表3 送粉速度与粉末焦点结果对应表

Tab. 3 Correspondence table of powder feeding

speed and powder focus results

序号	送粉速度/(m・s ⁻¹)	粉末流焦点/mm
1	11.3	4.9
2	12. 7	4.6
3	14. 2	4.4
4	15.6	4.3
5	17.0	4.0
6	18.4	3.9
7	19. 8	3.7
8	21.2	3.4

4.2 粉末焦点与激光光斑的相互关系

同轴送粉激光熔覆的激光器符合高斯圆形光源, 根据激光光斑直径为5 mm,进行计算得出如图5 所 示激光光斑模拟图,从中可以看出在光斑直径小于4 mm 时能量较高。从图6 中可以得出随着送粉速度的 增加,粉末流焦点直径减小,当粉末流焦点直径大于 4 mm 的时候,激光光斑直径开始小于粉末流直径,此 时部分粉末未受到激光直接照射,不能获得足够的能 量完全熔化;当粉末流直径在4 mm 时,激光光斑直径 与粉末流焦点直径相同,此时粉末正好在激光高能区 域内均匀分布能得到足够的能量熔化,获得较好的熔 覆形貌与较大的横截面积,如图7 所示。









4.3 实验验证

送粉速度越大,单位时间的送粉量越大,在实际 生产中生产效率更高,然而根据激光光斑与粉末焦 点的相互关系可知,当送粉速度大于17.0 m/s 时, 激光光斑直径大于粉末流焦点,为了更好地探索激 光与粉末焦点的耦合作用关系,故将送粉速度大于 17.0 m/s 的时候进行实验验证,以激光功率 1500 W,扫描速度 6 mm/s开展实验研究。当粉末 流焦点直径进一步减小时,单位体积内的粉末含量 上升,从而使得部分粉末受到遮蔽无法获得足够的 能量,因此产生了粘粉现象。

当粉末流焦点直径小于激光光斑直径时,随着 送粉速度的增加,粉末流焦点直径变小,粉末颗粒分 布区域小于激光的高能区域,粉末焦点之外激光高 能光斑直径内的基体被激光照射加热,使得热影响 区域增大,熔覆形貌随着送粉速度的提升出现明显 的层次感,当送粉速度达到最大时(图8中最右边 样件),熔覆层周边热影响区增大,熔覆层由于高能 过烧表面形貌逐渐变差。



图 8 实际熔覆图 Fig. 8 Actual cladding diagram

5 结 论

为了探索激光熔覆过程激光与粉末流的耦合作 用机理,获得激光光斑与粉末流焦点直径的作用关 系,通过数值模拟获得送粉速度与粉末汇聚特性的 影响关系,并通过研究激光光斑大小与粉末流焦点 直径的相互关系对熔覆效率与形貌的作用机理,得 出结论如下:

(1)通过数值模拟与实际喷粉过程对比结果可 知该模型能够较好地预测激光熔覆粉末流场。随着 送粉速度的提升,粉末颗粒具有较快的流动速度,使 得粉末流焦点直径减小,因此粉末获得更好的收 敛性。

(2)当粉末流焦点直径与激光光斑直径相近时,粉末利用率得到显著提升并能获得良好的熔覆形貌。

(3)通过对激光熔覆实验进一步验证可发现, 过大的送粉速度会造成热影响区域增大,熔覆表面 形貌变差,因此送粉速度为17.0 m/s时能获得较好 的熔覆形貌。

参考文献:

- Zhang Baicheng, Coddet Christian. Numerical study on the effect of pressure and nozzle dimension on particle distribution and velocity in laser cladding under vacuum base on CFD [J]. Journal of Manufacturing Processes, 2016, 23:54 60.
- [2] Zhang Jian, Yang Lin, Zhang Wei, et al. Numerical simulation and experimental study for aerodynamic characteristics and powder transport behavior of novel nozzle [J].
 Optics and Lasers in Engineering, 2020, 126;
- [3] Tabernero I, Lamikiz A, Martínez S, et al. Modelling of energy attenuation due to powder flow-laser beam interaction during laser cladding process [J]. Journal of Materials Processing Technology, 2012, 212(2):516-522.
- [4] Kovalenko Volodymyr, Yao Jianhua, Zhang Qunli, et al. Development of multichannel gas-powder feeding system coaxial with laser beam [J]. Procedia CIRP, 2016, 42: 96-100.
- [5] Ju H, Zhang Z J, Lin C X, et al. Design optimization and experimental study of coaxial powder-feeding nozzle in the laser cladding process [J]. IOP Conference Series: Materials Science and Engineering, 2019, 474:
- [6] Korsmik R S, Turichin G A, Babkin K D. Laser cladding technological machine. Investigation of efficiency of various nozzles design[J]. Journal of Physics: Conference Series, 2017, 857(1):012021.
- [7] Liu Hao, Hao Jingbin, Yu Gang, et al. A numerical study on metallic powder flow in coaxial laser cladding [J].
 Journal of Applied Fluid Mechanics, 2016, 9 (7): 2247 – 2256.

- [8] Gao Jiali, Wu Chengzu, Liang Xudong, et al. Numerical simulation and experimental investigation of the influence of process parameters on gas-powder flow in laser metal deposition [J]. Optics & Laser Technology, 2020, 125:106009.
- [9] Balu Prabu, Leggett Perry, Kovacevic Radovan. Parametric study on a coaxial multi-material powder flow in laserbased powder deposition process[J]. Journal of Materials Processing Technology, 2012, 212(7):1598 - 1610.
- [10] Cortina Magdalena, Arrizubieta Jon Iñaki, Ruiz Jose Exequiel, et al. Design and manufacturing of a protective nozzle for highly reactive materials processing via laser material deposition [J]. Procedia CIRP, 2018, 68: 387-392.
- [11] Tamanna Nusrat, Crouch Roger, Naher Sumsun. Progress in numerical simulation of the laser cladding process[J]. Optics and Lasers in Engineering, 2019, 122:151 - 163.
- [12] Piotrkoruba, Krzysztofwall, Jacekreiner. Influence of processing gases in laser cladding based on simulation analysis and experimental tests [J]. Procedia CIRP, 2018, 74: 719-723.
- [13] Liu Zhaoyang, Qi Huan, Jiang Liang. Control of crystal orientation and continuous growth through inclination of coaxial nozzle in laser powder deposition of single-crystal superalloy[J]. Journal of Materials Processing Technology, 2016, 230:177-186.
- [14] Kovalev O B, Kovaleva I O, Smurov I Yu. Numerical investigation of gas-disperse jet flows created by coaxial nozzles during the laser direct material deposition [J]. Journal of Materials Processing Technology, 2017, 249: 118-127.