金银花颗粒在旋风分离器中的流场数值模拟分析

苗坤宏 1,2,3, 崔彭帝 1,2,3, 薛启隆 1,2,3, 于 洋 1,2,3*, 李 正 1,2,3*

- 1. 天津中医药大学中药制药工程学院, 天津 301617
- 2. 省部共建组分中药国家重点实验室, 天津 301617
- 3. 现代中医药海河实验室, 天津 301617

摘 要:目的针对金银花颗粒在旋风分离器中的运动行为过程进行研究,考察不同设计参数和操作工艺条件下,颗粒在设备内部的运动过程变化规律。**方法** 基于仿真模拟技术,考察受不同设备长径比、入口进气雷诺数、颗粒质量流量3个因素影响的金银花颗粒在分离器内的运动规律,并以金银花颗粒得粉率为验证指标参数,对模型可靠性进行了分析。结果 通过仿真模拟得到了各个不同工艺条件下的金银花颗粒运动轨迹分布,计算出了对应设备的颗粒得粉率。提出金银花颗粒分离的最佳工艺建议为设备长径比5:1,入口进气雷诺数3.23×10⁴,颗粒质量流量80.1 mg/s,得到的金银花颗粒得粉率为96.30%。 结论 为旋风分离器内金银花颗粒的有关研究提供指导,同时改善旋风分离器在控制和设计上的不足。

关键词: 旋风分离器; 金银花颗粒; 仿真模拟技术; 运动规律; 颗粒得粉率

中图分类号: R283.6 文献标志码: A 文章编号: 0253 - 2670(2023)04 - 1087 - 11 DOI: 10.7501/j.issn.0253-2670.2023.04.008

Numerical simulation of Lonicerae Japonicae Flos particles in cyclone separator

MIAO Kun-hong^{1, 2, 3}, CUI Peng-di^{1, 2, 3}, XUE Qi-long^{1, 2, 3}, YU Yang^{1, 2, 3}, LI Zheng^{1, 2, 3}

- 1. College of Pharmaceutical Engineering of Traditional Chinese Medicine, Tianjin University of Traditional Chinese Medicine, Tianjin 301617, China
- 2. State Key Laboratory of Component traditional Chinese Medicine, Tianjin 301617, China
- 3. Haihe Laboratory of Modern Chinese Medicine, Tianjin 301617, China

Abstract: Objective To investigate the movement behavior of *Lonicerae Japonicae Flos* particles (LJFP) in the cyclone separator and the changing laws of the movement process of particles in the equipment under different design parameters and operating conditions. **Methods** Based on the simulation technology, the movement laws of LJFP in the separator affected by the length-diameter ratio of different equipments, the Reynolds number of inlet air and the particle mass flow rate were investigated. The reliability of the model was analyzed with the powder yield of LJFP as the validation index parameter. **Results** The particle trajectory distribution under different process conditions through simulation was obtained, and the corresponding powder yield of particles wascalculated. The optimal process recommendations for the separation of LJFP were as follows: The length-diameter ratio of the equipment was 5:1, the Reynolds number of the inlet air was 3.23×10^4 , and the mass flow rate of the particles was 80.1 mg/s. The powder yield of particles was 96.30%. **Conclusion** This study can provide guidance for the research on LJFP in cyclones separators and improve the deficiencies in the control and design of cyclones separators.

Key words: cyclone separator; *Lonicerae Japonicae Flos* particles; numerical simulation technology; laws of movement; powder yield of particles

作为我国医药工业的重要组成部分,中药工业 近年来保持较快增速。随着国家对中药工业的重视

程度不断提高,对于中药制药过程的研究也在不断 向纵深发展^[1-2]。作为气-固以及气-液两相分离重要

收稿日期: 2022-08-23

基金项目:国家自然科学基金面上项目(82074276);国家中医药管理局创新团队与人才培养计划(ZYYCXTD-D-202002);国家"重大新药 创制"科技重大专项(2018ZX09201011);天津中医药大学研究生科研创新项目(YJSKC-20201025)

作者简介: 苗坤宏, 硕士研究生, 研究方向为中药制药过程智能控制。Tel: 13987626533 E-mail: 13987626533@163.com

^{*}通信作者:于 洋,助理研究员,研究方向为中药制药工程技术研究与产业转化。E-mail: yuyang@tjutcm.edu.cn

李 正,研究员,研究方向为中药制药工程技术研究与产业转化。E-mail: lizheng@tjutcm.edu.cn

装置的旋风分离器因其结构简单,操作弹性大,分 离效率高,管理维修方便并且购置价格低廉而被广 泛应用于制药工业过程中,常作为流化床反应器的 内分离装置或作为预分离器使用[3]。经分离完成的 固体颗粒可用于后续的制粒、压片或者制成胶囊等 工艺过程。旋风分离器靠气流切向引入造成的旋转 运动使得固体颗粒或者液滴因具有较大惯性离心力 而被甩向外壁面实现颗粒或液滴的分离[4-5]。在旋风 分离器中气体和固体颗粒的运动非常复杂,在器内 任一点都有切向、径向和轴向速度,并随旋转半径 变化。当进气速度过小时,设备性能无法得到充分 利用; 而当进气速度过大将造成严重的涡流和返混 现象,影响产品质量和生产效率[6-7]。此外颗粒的质 量流量与设备内部压降密切相关,过大的颗粒质量 流量会导致压降减小,影响分离效率。从设备设计 角度来说,不同长径比的旋风分离器在分离效率方 面也出现了分离效率的明显差异[8]。为了有效评价 设备的性能好坏,工业现场普遍采用旋风分离器的 颗粒得粉率这一重要指标进行分析,而颗粒得粉率 的高低又在一定程度上影响着中药颗粒的生产效率 和生产质量,因此该指标在中药颗粒分离评价过程 中的作用进一步加强。

在目前的中药生产过程中,对于旋风分离器的 设计参数和工艺操作参数的控制不足,常常导致设 备的颗粒得粉率难以把握,生产效率无法得到有效 保证。同时由于缺乏对旋风分离器内中药颗粒运行 特性的了解往往导致生产工艺及设备的设计具有盲 目性。为了进一步分析操作工艺参数和设备结构对 旋风分离器的颗粒得粉率影响,完成旋风分离器系 统的设计优化和改造升级,实现中药颗粒的高效分 离,提高生产效率,研究基于数值模拟分析对旋风 分离器的入口进气雷诺数、颗粒质量流量以及设备 长径比3个因素进行了考察。

1 旋风分离器结构形式

旋风分离器在设备构成上包括:进气管、排气管、排气管、排灰口以及分离器罐体^[9]。本实验以某制药过程中的旋风分离器作为研究对象,其几何结构如图1所示,其中进气管管径(*d*)为47mm,进气管与分离器罐体顶部距离(*b*)为50mm,进气管长度(*e*)为150mm;排气管管径(*D*_e)为65mm,排气管插入分离罐体的长度(*S*)为97mm,未插入分离罐体的长度(*a*)为65mm;分离罐体直径(*D*)为170mm,排灰口管径(*B*)为54mm,分离器罐





体总高(*H*)为510mm,其中圆柱形罐体部分的高度(*h*)为150mm。

为了考察不同长径比下旋风分离器内部粒子运动状态,研究基于实际设备尺寸(长径比 *H*:*D*=3:1),共建立了5个不同长径比的旋风分离器,建成的设备长径比*H*:*D*如表1所示。

2 旋风分离器流场数值模拟

本实验基于商用模拟仿真软件平台,使用 Euler-Lagrangian 模型,将常温气流视为连续相,干燥颗

表1 不同长径比的旋风分离器设备尺寸

Table 1 Dimensions of cyclone separators with differentlength-diameter ratios

H:D	D/mm	H (h) /mm	H:D	D/mm	H (h) /mm
3:1	170	510 (150)	6:1	170	1020 (300)
4:1	170	680 (200)	7:1	170	1190 (350)
5:1	170	850 (250)			

粒视为分散相,用来分析旋风分离器内部气流与颗 粒之间的相互作用。对于连续相计算而言,进气端 设置为速度入口,排气端设置为压力出口,出口压 力绝压为1个大气压。控制方程采用有限体积法离 散,通过 simple 算法求解压力与速度耦合,选取差 分格式为 quick 格式,压力插补格式为 presto 格式^[10]。 对于分散相运动过程计算而言,为了简化数值模拟 分析过程,设置排气口为逃逸边界条件,固体壁面 边界为无滑移全反射边界条件。

2.1 连续相方程

在连续相模型的守恒方程框架中,包括了连续 性方程,动量守恒方程以及能量守恒方程。连续性 方程如式(1)所示,动量方程如式(2)所示。

 $\partial \rho_c / \partial t + \nabla \cdot (\rho_c \cdot U_c) = \Gamma_{m,\text{CD}} \tag{1}$

```
\partial(\rho_c \cdot u_i)/\partial t + \nabla \cdot (\rho_c \cdot u_j \cdot u_i) = -\nabla p + \nabla \cdot \tau + \rho_c \cdot g + F_{\rm C} \quad (2)
```

 $ρ_c$ 为连续相密度, U_c 为连续相速度, t为时间, $Γ_{m,CD}$ 为由连续相至离散相的质量源项, F_{CD} 为连续相至离散相的受力, g 为重力常数, p为动力压强, τ为黏性应力张量, u_j 、 u_i 表示平均速度分量

对于牛顿流体, τ可由式 (3) 计算得到。

$$\tau = \mu_{\rm eff}[\nabla u_i + \nabla u_j^T] \tag{3}$$

 $\mu_{\rm eff} = \mu + \mu_{\rm t}$

(4)

在雷诺Navier-Stokes方法中需要通过湍流建模 来封闭对流加速度的非线性项。参考不同湍流模型 的研究结果,本实验选用剪切应力输运(Shear-Stress Transport, SST) *k-ω* 2 方程涡黏性数值模拟模型来 模拟整个 Navier-Stokes 方程中固有的波动^[8]。SST *k-ω* 模型由 Menter 提出^[11],该模型在边界层附近可 直接计算到粘性底层,且无需额外的阻尼公式,同 时该模型可有效避免入口自由来流湍流过于敏感的 问题^[12-13]。具体计算过程如下所示。基于 SST *k-ω* 模型改写动量守恒方程如式(5)所示。

 $\partial \rho U_i / \partial t + \partial \rho U_i U_j / \partial x_j = \partial p / \partial x_i + \partial / \partial x_{ij} [(\mu + \mu_1) \cdot (\partial U_i / \partial x_j + \partial U_j / \partial x_i)]$ (5)

*U_i*为第*i*个速度分量,*U_j*为第*j*个速度分量, *x_i、x_j、x_{ij}*为笛卡尔坐标,ρ为流体密度,涡动黏性 由 *k*-ω SST 模型计算得到。该模型中的*k*方程和ω 方程分别如下。

 $\frac{\partial \rho k}{\partial t} + \frac{\partial \rho U_j k}{\partial x_j} - \frac{\partial}{\partial x_j} \cdot \left[(\mu + \sigma_k \mu_t) \cdot \frac{\partial k}{\partial x_j} \right] = \tau_{ij} \frac{\partial U_i}{\partial x_i} - \beta^* \rho k \omega$ (6)

 $\partial \rho \omega / \partial t + \partial \rho U_j \omega / \partial x_j - \partial / \partial x_j \cdot [(\mu + \sigma_\omega \mu_t) \cdot \partial \omega / \partial x_j] = \gamma / v_t \cdot \tau_{ij}$

 $\partial U_{i}/\partial x_{i} - \beta^{*} \cdot \omega^{2} + 2\rho(1 - F_{2}) \cdot \sigma_{\omega 2}/\omega \cdot \partial k/\partial x_{j} \cdot \partial \omega/\partial x_{j}$ (7)

k 为湍流动能, ω 为湍流动能的特定消散, τ_{ij}
 为雷诺应力, 它们分别定义为

$k=1/2 u_i u_j$	(8)
$\omega = \varepsilon / k \beta^*$	(9)

 $\omega = \varepsilon k \beta^* \tag{9}$

 $\tau_{ij} = \mu_{\rm t}(\partial U_i / \partial x_j + \partial U_j / \partial x_i) - 2/3 \rho \cdot \delta_{ij} \tag{10}$

ε 为湍流动能消散率,可由式(11)求得; δ_{ij} 为克罗内克函数, $v_t = \mu_t / \rho$ 为动力涡黏性,其中 μ_t 可通过涡流黏度公式(12)得到。

$$\varepsilon = v_{t} \partial u_{i} \partial x_{k} \partial u_{i} \partial x_{k}$$
(11)

 $\mu_{t} = \rho k/\omega \cdot 1/\max(1/\alpha^{*}, SF_{2}/\alpha_{1\omega})$ (12)

 x_k 表示笛卡尔坐标,S表示应变率大小, a^* 表示湍流阻尼黏度系数, F_2 为混合函数,由式(13)求得。

$F_2 = \tanh(\Phi_2^2)$	(13)
$F_2 = \tanh(\Phi_2^2)$	(13)

 $\Phi_2 = \max(2 \cdot k^{1/2} / 0.09 \omega y, 500 \, \mu / (\rho y^2 \omega) \tag{14}$

y 是节点到最近壁面的距离, Φ_2 是关于节点到最近壁面距离 y 的函数, σ_k 、 σ_ω 、 γ 、 σ_{ω^2} 、 β^* 为模型系数

2.2 离散相方程

在离散相模型中,粒子的运动行为是由力平衡 方程计算的。根据牛顿第二定律,建立单颗粒运动 方程如式(15)所示。

 $dU_{\rm D}/dt = F_{\rm CD}^{\rm drag.}(U_{\rm C} - U_{\rm D}) + g \cdot (\rho_{\rm D} - \rho_{\rm C})/\rho_{\rm D} \qquad (15)$

F_{CD}^{drag} 为单颗粒曳力函数,用于确定离散相和 连续相的相互作用关系,该值可由式(16)求得, U_C和 U_D分别为连续相和离散相速度。

 $F_{CD}^{drag} = \Sigma [3C_{drag}; \rho_C/(4\rho_D \cdot \Phi_D)(U_C - U_D)^2 m'_D \cdot \Delta t (16)$ C_{drag} 作为阻力系数,可由阻力系数定律确定,m'D 为离散相 质量流量

 $C_{\rm drag} = a_1 + a_2/R_{\rm eD} + a_3/R_{\rm eD}^2 \tag{17}$

*a*₁、*a*₂、*a*₃为常数,与粒子雷诺数相关; *R*_{eD}为 离散相雷诺数,计算公示如式(18)所示,*d*_D为离 散相粒子直径。

 $R_{\rm eD} = \rho_{\rm C} (U_{\rm D} - U_{\rm C}) d_{\rm D} / \mu_{\rm C} \tag{18}$

3 方法与参数设定

3.1 材料与仪器设备

金银花药材,河北省安国市腾跃药业有限公司, 批号 211010,经天津中医药大学中药学院张丽娟教 授鉴定为忍冬科忍冬属植物忍冬 *Lonicera japonica* Thunb.的干燥花蕾或带初开的花。药材通过冷凝回 流方式进行提取,通过 H-spray 5S 先导式喷雾干燥 设备生产得到干燥颗粒,用作旋风分离器的注入粒 子进行流场模拟试验。 H-spray 5S 先导式喷雾干燥设备、H-spray 5S 型旋风分离器,天津市现代创新中药科技有限公司; DH-300 固体密度仪,北京仪特诺电子科技有限公司; Mastersizer-3000 激光散射仪,英国 Malvern Instruments 有限公司。

3.2 金银花提取液干燥颗粒物性参数测定与设备的颗粒得粉率测定

金银花提取液干燥颗粒的粒径分布由 Mastersizer-3000激光散射仪测定得到,颗粒的粒径 分布在1.88~35.3 μm,且各粒径的颗粒占比在总干 燥颗粒中存在较大差异,其中6.72 μm的颗粒占比 最多(图2)。金银花提取液干燥颗粒的密度使用DH-300固体密度仪测定得到,该值为1.55×10³ kg/m³。 实际试验中,由于旋风分离器与喷雾干燥设备相连 接,故使用喷雾干燥设备物料的出口条件作为旋风 分离器物料的入口初始条件。经实验检测得到喷雾 干燥设备出口的固体颗粒质量流量即为旋风分离器 入口的固体颗粒质量流量,该值为94.2 mg/s。





为了试验测定设备的颗粒得粉率,在长径比 H:D为3:1的旋风分离器设备的排灰口底部加装 集尘袋,用于捕集分离完成的中药颗粒。通过前期 实验研究得到喷雾干燥塔的出口颗粒质量,该值即 为注入旋风分离器的颗粒初始量。由式(19)计算 得到该条件下旋风分离器的颗粒得粉率。

 $\omega = m_s/m_0$

ω 为设备的颗粒得粉率, ms为集尘袋中颗粒质量(kg), mo 为注入设备的颗粒质量(kg)

3.3 模型边界条件的设定

在模型的计算过程中,连续相选用 20 ℃下的空 气,密度为 1.23 kg/m³,黏度为 1.79×10⁻⁵ kg/(m·s), 空气入口速度由旋风分离器入口的流速检测装置给 出,该值为7.73 m/s。研究为了确定最佳的颗粒质 量流量设置,基于试验测定值,分别增大15.00%、 30.00%的进料质量流量,以及减小15.00%、30.00% 的进料质量流量。

在旋风分离器的进气入口处,除了颗粒的质量 流量这一重要参数外,入口进气雷诺数也是影响着 设备的颗粒得粉率,可以作为颗粒运动状态描述的 重要工艺参数。设备的入口进气雷诺数可由式(20) 计算得到。

 Re=pvvv/dμ
 (20)

 Re表示入口进气雷诺数, pv表示空气密度, vv表示空气进气
 速度, d表示进气管道的直径, μ为空气黏度

由式(20)计算得到旋风分离器入口进气雷诺 数为2.49×10⁴,为了进一步明确进气雷诺数对旋风 分离器的颗粒得粉率的影响,基于试验值分别增大 15.00%的入口进气雷诺数,增大30.00%的入口进气 雷诺数,减小15.00%的入口进气雷诺数,减小 30.00%的入口进气雷诺数。并设置入口湍流强度为 10.00%,水力直径为47.00 mm。

3.4 正交试验筛选分离工艺

采用 L₂₅(5³)正交试验设计方法,选择入口进气 雷诺数、设备长径比、颗粒进料质量流量 3 个因素。 以金银花颗粒分离试验测得数据为基础指标,如 "2.2"项所述,扩大参数范围进行最佳工艺筛选, 因素水平见表 2。

表 2 正交试验因素水平 Table 2 Factors and levels of orthogonal experiment

水平	设备长径比	入口进气	晒蛤进料底旱冻旱
		雷诺数	秋枢进科贝里流里
1	3:1	1.74×10^{4}	颗粒质量流量减小 30%
2	4:1	2.10×10^{4}	颗粒质量流量减小 15%
3	5:1	2.49×10^{4}	试验得到的颗粒质量流量
4	6:1	2.86×10^{4}	颗粒质量流量增大15%
5	7:1	3.23×10^4	颗粒质量流量增大 30%

4 流场数值模拟结果及分析

4.1 模型验证

在旋风分离器运行使用过程中,设备的颗粒得 粉率是一个最常用的评价指标,为了验证数学模型 的准确可靠性,研究对比了设备长径比(*H*:*D*)为 3:1,入口进气雷诺数为2.49×10⁴,颗粒质量流量 为94.2 mg/s 时,颗粒得粉率的模拟结果和试验结 果。试验在相同初始条件下,平行完成了3次,结 果得到设备的平均颗粒得粉率为 87.86%,与对应条 件下模拟仿真得到的设备的颗粒得粉率 89.92%相 比,相对偏差为 2.34%。结果表明,模拟所采用的 模型可准确反映实际设备生产情况,所以运用该模 型可以对不同长径比、不同进气雷诺数和不同进料 质量流量下旋风分离器的颗粒得粉率情况进行模拟 研究。

4.2 气相流场计算结果

图 3-a~e分别给出了由模型计算得到的分离器 内的旋转速度矢量图。由于同一长径比下的旋风分 离器内部旋转速度矢量图差异很小,所以在图 3 中 仅展示了正交试验组 1 (H:D=3:1),正交实验 组 6(H:D=4:1),正交实验组 11(H:D=5:1), 正交实验组 16(H:D=6:1),正交实验组 21(H:D=7:1)的速度矢量图。随着设备长径比的变化, 为了更直观的分析设备内部气流情况,取排气管底 部与分离器罐体相切平面 Z=-162 mm 作为断面, 取分离器罐体锥部高度的 1/2 处位置作为断面(与 长径比分别对应为 Z=-395、-505、-615、-725、 -835 mm),取 Y=0 mm 断面作为断面进行气流情 况对比。 由图 3 可以清楚看出,分离器内部气体流动的 不对称性,且设备长径比 H:D 取值越小,气体流 动越剧烈,流动形成的旋涡越贴近设备轴。此外随 着设备长径比 H:D 取值的增大,设备不断加长, 排气管底部与分离器罐体交界处气体流速不断加 快,气体流动的复杂程度不断加剧^[14-15]。

图 4、5 分别给出了正交试验组在 Z=-162 断 面和 Z=-(分离器罐体锥部高度的 1/2)断面的切 向速度比较情况。图 4 中的流速曲线清楚地表征了 涡的结构,处于设备轴附近的强制涡和外层的自由 涡,在 2 种涡的交界处,切向速度突变,出现速度 峰。图 5 结果表明,该断面位置的强制涡消失,不 再出现速度突变,气体流动速度趋于平缓,且湍流 脉动开始向壁面靠近。此外,随着入口处进气雷诺 数的增大,设备内部各处的气流速度都出现了相应 增大。

图 6、7 分别给出了正交试验组在 Z=-162 断 面和 Z=-(分离器罐体锥部高度的 1/2)断面的轴 向速度比较情况。在图 6 中同样能清楚看出处于设 备轴附近的强制涡和外层的自由涡,涡交界处出现 轴向速度突变,且强制涡轴向速度显著高于外层的



Fig. 3 Internal velocity vector diagram of separator with different equipment length-diameter ratio



Fig. 4 Tangential velocity distribution of separator (Z = -162 mm) section in orthogonal test of each number 1–25



图 5 各编号 1~25 正交试验中分离器圆台罐体不同断面切向速度分布

Fig. 5 Tangential velocity distribution of different sections of separator round tank in orthogonal test of each number 1-25

自由涡轴向速度。由图 7 可知,在分离器罐体锥部 高度的 1/2 处断面位置的强制涡消失,气体流动轴 向速度趋于平缓^[16]。 图 8、9 分别给出了正交试验组在 Z=-162 断 面和 Z=-(分离器罐体锥部高度的 1/2) 断面的径 向速度比较情况。在图 8 中速度为负表示气流向设



图 6 各编号 1~25 正交试验中分离器 (Z=-162 mm) 断面轴向速度分布

Fig. 6 Axial velocity distribution of separator (Z = -162 mm) section in orthogonal test of each number 1-25



图 7 各编号 1~25 正交试验中分离器圆台罐体不同断面轴向速度分布

Fig. 7 Axial velocity distribution of different sections of separator round tank in orthogonal test of each number 1-25

备轴运动。由图9可知,径向速度比切向速度以及 轴向速度小,且随着断面分布的不同,利用模型计 算得到的径向速度差异明显,说明分离器内部存在 沿径向的输运情况。

综上,在旋风分离器内部的气流存在强制涡和 自由涡,涡流带动颗粒在设备内部螺旋运动。随着



Fig. 8 Radial velocity distribution of separator (Z = -162 mm) section in orthogonal test of each number 1–25



图 9 各编号 1~25 正交试验中分离器圆台罐体不同断面径向速度分布



涡流沿设备轴向运动,气流产生的强制涡逐渐消失, 自由涡强度也不断下降,最终让随气流运动的颗粒 逐渐沉降,实现颗粒的分离。在实际生产的过程中, 由于设备处理的颗粒大小不一,因此有部分颗粒受 气流作用明显,将会从排气口逸出设备,从而导致 设备的生产效率降低。 颗粒运动轨迹受设备长径比作用明显,为了更 好的说明实验现象,本研究从 25 组正交实验颗粒轨 迹中选择了正交实验编号 1 (设备 *H*:*D*=3:1),编 号 6(设备 *H*:*D*=4:1),编号 11(设备 *H*:*D*=5: 1),编号 16 (设备 *H*:*D*=6:1),编号 21 (设备 *H*:*D*=7:1)的 5 组运动轨迹图展示在图 10 中。 由图 10 可知,颗粒粒径(*d*_p)为 1.88、3.12、4.03 μm 的颗粒随气流旋转向下螺旋运动,其中部分颗粒在 到达锥部后又随内部的上升气流螺旋向上运动,进 入排气管,逸出设备;部分颗粒在没有到达设备底 部时就进入内旋流,通过旋流进入排气管。

对于颗粒粒径稍大的颗粒,由于受到较大的离 心力作用,被甩向壁面,沿壁面螺旋下滑,到达分 离器底部,完成分离^[17]。颗粒粒径为 7.64~35.30 μm 的颗粒在设备内部出现了"上灰环"效应,即颗粒 大部分聚集在分离罐体圆柱部分与排气管之间,该 现象在设备 H:D=3:1 和 4:1 的情况下尤为明 显,随着设备长径比的增大,该现象逐渐减弱,颗 粒随气流向分离器底部螺旋运动。

考虑出现该现象是因为在 H:D 较小的设备内部,气流运行的轴向距离较短,气体的螺旋涡流作用更强(轨迹涡环更加紧密),尤其是排气管附近气流扰动最为剧烈,导致上述粒径范围内的颗粒大量地被束缚在气流中,形成了"上灰环",随着设备 H:D 的增大,气流运行的涡流作用逐渐减弱(轨迹涡环逐渐稀疏),颗粒被离心力甩向设备壁面后,气流无法再牢牢束缚颗粒,此时颗粒借自由涡流沿壁螺



Fig. 10 Particle trajectory of orthogonal experiment No. 1, 6, 11, 16 and 21

• 1096 •

旋运动到达设备排灰口,"上灰环"现象减弱。

4.4 正交试验结果分析

根据正交试验数据处理方法,对表3所示数据 分别进行极差分析与方差分析,以获得设备长径比、 入口进气雷诺数和颗粒进料质量流量3个因素的影 响主次关系,并对各因素的测量结果影响的显著性 做出评价^[18-20]。

使用极差分析法对正交试验结果进行分析,该 方法中极差 R 等于每种试验因素同一水平平均值中 的最大值和最小值之差,颗粒得粉率极差分析数值 如表 4 所示。分析表 4 数据可知,旋风分离器各影 响因素对颗粒得粉率的影响敏感度排序为入口进气 雷诺数>设备长径比>颗粒进料质量流量,说明对

表 3 金银花颗粒得粉率正交试验结果

 Table 3
 Results of orthogonal experiment on powder yield

 of LJFP

试验	辺々 ロ・ロ	入口进气	晒始进料 民具法具	颗粒得
编号	反奋 H · D	雷诺数	积松进料贝里弧里	粉率/%
1	3:1	1.74×10^{4}	颗粒质量流量减小30%	82.44
2	3:1	2.11×10^{4}	颗粒质量流量减小15%	88.78
3	3:1	2.49×10^{4}	试验得到的颗粒质量流量	89.92
4	3:1	2.86×10^{4}	颗粒质量流量增大15%	89.24
5	3:1	3.23×10^{4}	颗粒质量流量增大30%	89.83
6	4:1	1.74×10^{4}	颗粒质量流量减小15%	78.39
7	4:1	2.11×10^{4}	试验得到的颗粒质量流量	88.51
8	4:1	2.49×10^{4}	颗粒质量流量增大15%	87.23
9	4:1	2.86×10^{4}	颗粒质量流量增大 30%	94.13
10	4:1	3.23×10^{4}	颗粒质量流量减小30%	94.71
11	5:1	1.74×10^{4}	试验得到的颗粒质量流量	79.57
12	5:1	2.11×10^{4}	颗粒质量流量增大15%	83.00
13	5:1	2.49×10^{4}	颗粒质量流量增大 30%	84.91
14	5:1	2.86×10^{4}	颗粒质量流量减小30%	89.00
15	5:1	3.23×10^{4}	颗粒质量流量减小15%	96.30
16	6:1	1.74×10^{4}	颗粒质量流量增大15%	77.80
17	6:1	2.11×10^{4}	颗粒质量流量增大 30%	71.99
18	6:1	2.49×10^{4}	颗粒质量流量减小30%	79.50
19	6:1	2.86×10^{4}	颗粒质量流量减小15%	90.37
20	6:1	3.23×10^{4}	试验得到的颗粒质量流量	90.79
21	7:1	1.74×10^{4}	颗粒质量流量增大 30%	78.10
22	7:1	2.11×10^{4}	颗粒质量流量减小30%	79.37
23	7:1	2.49×10^{4}	颗粒质量流量减小15%	81.86
24	7:1	2.86×10^{4}	试验得到的颗粒质量流量	82.70
25	7:1	3.23×10^{4}	颗粒质量流量增大15%	90.00

表 4 金银花颗粒得粉率极差分析

Table 4Extremum difference analysis of powder yield ofLJFP

水平	颗粒得粉率均值/%				
	设备 H:D	入口进气雷诺数	颗粒进料质量流量		
1	88.04	79.26	85.00		
2	88.60	82.33	87.14		
3	86.56	84.68	86.30		
4	82.09	89.09	85.46		
5	82.41	92.33	83.79		
R	6.50	13.07	3.35		

颗粒得粉率影响起主导作用的试验因素为入口进气 雷诺数,且随着入口进气雷诺数的增大,颗粒得粉 率增加,呈正相关,其中颗粒进料质量流量对颗粒 得粉率影响最小。

为了进一步明确颗粒得粉率和各个试验因素之间的相关关系,对试验结果进行方差分析,如表 5 所示。可知,设备长径比、入口进气雷诺数、进料 颗粒质量流量的因子显著性分别为 0.04、0.00、0.66, 表明不同的设备长径比和不同的进气雷诺数对颗粒 得粉率影响的差异显著,而不同颗粒进料质量流量 对颗粒得粉率的影响无显著差异。

表 5 方差分析 Table 5 Analysis of variance

方差来源	方差	自由度	平均偏差 平方和	<i>F</i> 值	Р
设备 <i>H</i> :D	0.020	4	0.010	3.630	0.040
入口进气雷诺数	0.060	4	0.010	10.330	0.000
进料颗粒质量流量	0.000	4	0.000	0.610	0.660
误差	0.020	12	0.000	-	_
总和	18.390	25	-	_	—

综上,在设计旋风分离器过程中为了保证设备 生产效率,应重点考察设备入口进气雷诺数,再考 虑设备的长径比,而颗粒进料质量流量对生产效率 的影响作用较弱,可最后参考调节。本研究通过正 交试验设计计算出的最佳工艺为设备*H*:D5:1, 入口进气雷诺数 3.23×10⁴,颗粒质量流量减小 15% (80.1 mg/s),得到的金银花颗粒得粉率为 96.30%。 5 结论

研究以设备的颗粒得粉率为评价指标,采用 Shear-Stress Transport (SST) *k-w* 数值模拟模型, 对粉体在设备内部的运动行为过程进行了模拟分 析。结果表明,粒径在 1.88~4.03 μm 的颗粒容易 随气体涡流到达设备锥部之后,又借由上升螺旋气 流逸出设备;对于粒径稍大的颗粒,由于受到较大 的离心力作用,被甩向壁面,沿壁面螺旋下滑,到 达分离器底部,完成分离;粒径在 7.64~35.30 μm 的颗粒在旋风分离器内部易出现"上灰环"现象, 该现象随着设备 *H*:*D* 的增大会逐渐减弱。

在流场计算的基础上,本研究模拟了受不同设 备 H:D、入口进气雷诺数、颗粒质量流量 3 个因 素影响的金银花颗粒在分离器内的运动规律,计算 得到了模拟条件下设备的颗粒得粉率,研究推荐最 佳工艺为设备 H:D=5:1,入口进气雷诺数 3.23× 104,颗粒质量流量 80.1 mg/s,得到的金银花颗粒 得粉率为96.30%。其中,设备长径比对于颗粒运动 轨迹作用明显,设备长径比越大,设备受到的涡流 作用越弱,颗粒越容易因挣脱自由涡流作用而完成 沉降。而入口进气雷诺数与颗粒得粉率呈正相关, 随着入口进气雷诺数的增加,颗粒受到的离心力也 在增加,设备内部涡流作用越显著,颗粒越容易在 设备内部随涡流运动直至沉降后被捕集。在研究中, 大部分颗粒的运动轨迹与空气涡流作用的强弱有 关,该现象导致颗粒自身的质量流量对颗粒得粉率 的影响与入口进气雷诺数相关。对于旋风分离器的 颗粒得粉率而言,是上述3个重要参数综合作用的 结果。通过金银花颗粒在旋风分离器中的流场数值 模拟研究,为旋风分离器的设备改进和操作工艺优 化提供了参考,为其他中药颗粒的分离过程研究提 供了借鉴。

利益冲突 所有作者均声明不存在利益冲突

参考文献

- [1] 黄迪菲. 中药制药工艺优化与发展 [J]. 当代化工研究, 2022(012): 137-139.
- [2] 薛启隆,王鐾璇,苗坤宏,等.中药制药工艺知识库构 建方法研究 [J].中国中药杂志,2022,47(12): 3402-3408.
- [3] Gao Z, Wang J, Wang J, et al. Time-frequency analysis of the vortex motion in a cylindrical cyclone separator [J]. *Chem Eng J*, 2019, 373: 1120-1131.
- [4] 张海红. 旋风分离器流场与分离性能的数值模拟研究[D]. 郑州: 郑州大学, 2004.
- [5] Baltrėnas P, Crivellini A, Leonavičienė T, et al.

Investigation on particulate matter and gas motion processes in the advanced multi-channel cyclone-separator with secondary gas inlets [J]. *Environ Eng Res*, 2022, 27(1): 1-13.

- [6] Winfield D, Cross M, Croft N, et al. Performance comparison of a single and triple tangential inlet gas separation cyclone: A CFD Study [J]. Powder Technol, 2013, 235: 520-531.
- [7] 付炬,孙国刚,刘佳,等.旋风分离器进口涡旋感生速
 度场的减阻增效作用 [J]. 化工学报,2011,62(7):
 1927-1932.
- [8] 高助威, 王娟, 王江云, 等. 大长径比直筒型旋风分离
 器内部流动特性研究 [J]. 高校化学工程学报, 2018, 32(6): 1288-1298.
- [9] 彭丽,石战胜,董方.基于 CFD-DPM 的旋风分离器结构优化 [J].发电技术,2021,42(3):343-349.
- [10] 魏新利,张海红,王定标,等.旋风分离器内颗粒轨迹 的数值模拟 [J].郑州大学学报:工学版,2004(3): 14-17.
- [11] Menter F R. Two-equation eddy-viscosity turbulence models for engineering applications [J]. AIAA journal, 1994, 32(8): 1598-1605.
- [12] Loureiro J B R, Alho A T P, Freire A P. The numerical computation of near-wall turbulent flow over a steep hill
 [J]. J Wind Eng Ind Aerod, 2008, 96(5): 540-561.
- [13] El-Behery S M, Hamed M H. A comparative study of turbulence models performance for separating flow in a planar asymmetric diffuser [J]. *Comput Fluids*, 2011, 44(1): 248-257.
- [14] 闫思博, 单学军, 刘芳芳. 旋风分离器分离效率影响因素分析 [J]. 水泥工程, 2022(4): 12-16.
- [15] 焦丹丹,李大尉,郑辉,等. 基于分离器工作参数优化 及性能分析 [J]. 自动化技术与应用, 2022, 41(8): 113-114.
- [16] 曹万秋. 旋风分离器气相流场数值模拟分析 [J]. 轻金属, 2022(005): 59-62.
- [17] 杨柳松, 刘云峰, 孙潞潞, 等. 旋风分离器分离效率关 键影响因素研究 [J]. 矿山机械, 2022, 50(2): 44-49.
- [18] 赵庆磊, 王以宪. 基于 SPSS 的正交试验在铁矿石检测 中应用研究 [J]. 中国检验检测, 2021, 29(1): 26-27.
- [19] 张冬梅, 王灿, 张垒垒, 等. 基于正交设计试验方法的 螺栓拧紧伸长量影响因素研究 [J]. 工程机械, 2020, 51(3): 39-43.
- [20] 王君顺. 基于正交设计的弱膨胀性泥岩相似材料配比 试验研究 [J]. 甘肃科学学报, 2022, 34(4): 130-136. [责任编辑 郑礼胜]