轴向流吸附床内流动特性的模拟研究

刘向军2) 刘应书 李永玲 张 辉

(北京科技大学热能工程系,北京 100083)

摘要 变压吸附过程是一个动态变压力变质量多孔介质流动与传热传质过程,揭示过程的流动特性是深入研究 吸附机理的基础.基于严格质量守恒和动量守恒,建立了吸附床内的气体流体、吸附传质的数学模型,以某轴 向流快速空分制氧吸附床为研究对象,对吸附床内全循环过程进行了模拟,对升压吸附、降压解吸和常压清洗 各个阶段的流动特性进行了详细的分析,并与空床、有料无吸附时的流动特性进行了对比.

关键词 变压吸附,多孔介质,流动特性,模拟研究

中图分类号: TQ028.2, O242 文献标识码: A 文章编号: 0459-1879(2012)01-0088-08

引 言

变压吸附 (pressure swing adsorption, PSA) 技术 是目前广泛采用的气体分离技术,在化工分离技术 中占据了重要地位^[1],近年来其应用领域不断拓展, 应用越来越广泛.处理规模的日益扩大,其基础理论 研究的薄弱与不足越来越明显.很多机理性的问题 有待于深入研究.

吸附床内的过程是一个动态变压力变质量多孔 介质流动与传热传质过程,揭示循环过程的流动特 性是深入研究吸附过程的基础. 典型 PSA 过程是一 个动态循环过程,一般包括加压、吸附、降压解吸 和清洗等多个循环步骤,床内各点的压力都是周期 性循环变化的,吸附过程和解吸过程压差比大,一般 都在3~5倍以上.整个吸附过程床内流动、压强分 布变化特性十分复杂,但由于过程的复杂性,对其内 流动特性的认识还很初步,理论研究简化程度大.文 献[2]最早提出了变压吸附过程理论研究模型,该理 论不考虑床内动量守恒,假设床内流动为理想一维 轴向活塞流,忽略床层轴向压力降, 文献 [3-4] 对上述 理论模型进行的发展,考虑床层流动阻力,忽略吸 附传质阻力,床内压降采用 Darcy 公式或 Ergen 经验 公式计算,上述模型在变压吸附广泛应用,是目前对 变压吸附过程进行理论计算和模拟研究的主要基础, 目前对于PSA循环的模拟研究,都是基于上述一维

2010-09-08 收到第1稿, 2011-06-16 收到修改稿.

1) 国家高技术研究发展计划资助项目(2009AA063201).

2) E-mail: liuxj@me.ustb.edu.cn

活塞流模型^[5-7]. 但现有的大量的实验研究表明: 在 循环过程中,床层内压力分布在不同步骤时变化复 杂;在很多情况下,吸附床内径向传输过程存在明显 偏差[8-9],原有的一维活塞流模型大大简化了吸附床 内传质与流动之间的多场耦合多维传输关系,已越 来越不能满足实际工程需要.近年来,随着多孔介质 理论、计算机及流动模拟技术的飞速发展,采用计 算流体力学(CFD)研究吸附床内的流动特性成为可 能, 文献 [10-11] 采用 CFD 软件对二维和三维变压 吸附过程进行了模拟研究,但由于受商业软件的限 制,动量方程中没有考虑吸附变质量的影响,也没有 考虑流体可压缩性的影响, 文献 [12] 等采用计算流体 力学方法对吸附循环中的定压吸附阶段进行了模拟 研究,目前采用严格的计算流体力学方法研究动态 变压吸附循环过程尚未见报道, 对变压吸附流动特 性的详细研究也未见报道.

1 数学模型与计算方法

1.1 数学模型

吸附床内的过程, 是一个动态变压力变质量多 孔介质流动与传热传质问题, 已有研究表明, 对于多 孔介质内的流动传热传质研究, 气体的可压缩性不 可忽略^[13].本文选取了一组以密度、速度为基本变 量的方程.另外, 考虑到反应器内的空料区的流动一 般是湍流流动, 且实际工程吸附床, 尺度较大, 料层 内也可能存在湍流流动,因此,采用多孔介质*k-ε*方 程湍流模型模拟吸附床内的流动.方程的具体表达 形式如下:

(1) 传质速率方程

本文采用吸附传质的线性驱动力方程(linear driving force, LDF)^[14]来描述吸附过程的传质速率, 其形式如下

$$\partial \bar{q}_i / \partial t = k_i (\dot{q}_i - \bar{q}_i) \tag{1}$$

式中, $\partial \bar{q}_i / \partial t$ 为气体组分的吸附速率 (mol/m³·s), k_i 为 LDF 模型的传质系数,吸附平衡量 \dot{q}_i 采用扩展的 Langmuir 方程计算 ^[15]

$$\dot{q}_i = K_i c_i \bigg/ \left(1 + \sum_i b_i c_i \right) \tag{2}$$

式中, c_i 为气体摩尔浓度 (mol/m³), b_i 为 Langmuir 常数 (mol/m³), $K_i = b_i q_{si}$, q_{si} 为 气 体 的 饱 和 吸 附 量 (mol/m³).

(2) 组分方程

考虑上述吸附传质对各个组分的影响,组分方 程守恒为

$$\frac{\partial \rho_i}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho_i \mathbf{V}) = \nabla \cdot [\rho D_{ie} \nabla (\rho_i / \rho)] + R_i \qquad (3)$$

式中, D_{ie} 为有效扩散系数; $R_i = \frac{1-\phi}{\phi} w_i \frac{\partial \bar{q}_i}{\partial t}$, ϕ 为床 层的孔隙率, w_i 为气体组分分子量.

(3) 质量守恒方程

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \, \boldsymbol{V}) = \sum R_i \tag{4}$$

(4) 动量方程 タ71 ヘ 氏豆[16]

$$\frac{\partial(\rho \mathbf{V})}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{V} \cdot \mathbf{V}) = -\nabla P + \nabla \cdot \boldsymbol{\tau} - \nabla \left(\frac{2}{3}\rho k\right) - \frac{\mu\phi}{K}\mathbf{V} - \frac{\rho\phi^2 c_{\rm F}}{\sqrt{K}}|\mathbf{V}|\mathbf{V} - \sum R_i \mathbf{V}$$
(5)

其中, $\tau = \mu_{e}[(\nabla \boldsymbol{V}) + (\nabla \boldsymbol{V})^{T}] + \lambda \nabla \cdot \boldsymbol{V}\boldsymbol{I}, \mu_{e} \pi \lambda 为$ 黏性系数, \boldsymbol{I} 为单位二阶张量; $K = D_{p}^{2}\phi^{3}/[180(1 - \phi)^{2}]$ 为多孔介质的渗透率, D_{p} 为颗粒直径.

非多孔介质区 $\frac{\partial(\rho \mathbf{V})}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{V} \cdot \mathbf{V}) = -\nabla P + \nabla \cdot \boldsymbol{\tau} - \nabla \left(\frac{2}{3}\rho k\right)$

(5)
$$k \cdot \varepsilon \int k \pm \delta \int k \pm \delta dk = -\frac{2}{3}\rho k \nabla \cdot V + \tau \cdot \nabla V + \nabla \cdot \left[\left(\frac{\mu_{e}}{\sigma_{k}}\right)\nabla k\right] - \rho \varepsilon + S_{\phi k}$$
 (6)

$$\frac{\partial(\rho\varepsilon)}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \, \mathbf{V}\varepsilon) = -\left(\frac{2}{3}C_1 - C_3\right) \cdot \rho\varepsilon\nabla \cdot \mathbf{V} + \nabla\left(\frac{\mu_\varepsilon}{\sigma_\varepsilon}\nabla\varepsilon\right) + \frac{\varepsilon}{k}[C_1\boldsymbol{\tau}\cdot\nabla \mathbf{V} - C_2\rho\varepsilon] + S_{\phi\varepsilon} \quad (7)$$

在多孔介质区,根据文献[17],取

$$\begin{split} S_{k\phi} &= -2\frac{\mu\phi}{K}k - \frac{8\rho\phi^2c_{\rm F}}{3\sqrt{K}}2|\mathbf{V}|k\\ S_{\phi\varepsilon} &= -2\frac{\mu\phi}{K}\varepsilon - 2\phi\frac{c_{\rm F}}{\sqrt{K}}\frac{4}{3}|\mathbf{V}|\rho\varepsilon \end{split}$$

在非多孔介质区,采用一般的k-定模型,取

$$S_{k\phi} = 0, \ S_{k\varepsilon} = 0$$

(6) 状态方程

$$p = RT \sum_{i} (\rho_i / w_i) \tag{8}$$

式中, R为通用气体常数.

1.2 计算方法

采用上述模型与定解条件,方程的离散化采用 有限体积法,时间项的离散化采用向前差分,对流项 采用上风格式,流场的计算方法采用计算非定常可 压缩流场的 ALE 算法^[18].为保证计算精度,在计算 初始阶段,时间步长一般在 10⁻⁶ 以下,计算过程中 的最大时间步长不大于 5.0×10⁻⁴ s.

采用上述模型与算法,使用 Fortan 语言编制程序,开发了变压吸附过程模拟软件,本文以某快速空分制氧吸附床为研究对象,对吸附床内全循环过程进行了模拟研究.

2 研究对象与计算工况

2.1 研究对象

本课题以某轴向流空分制氧吸附床为例,对床 内的流动传质过程进行了研究,图1为本文所模拟 的实验系统吸附循环图,实际过程中两床交替吸附 和解吸,每个吸附循环周期分8步,本文以其中的 床A为研究对象,吸附床各部分尺寸见图2,吸附柱 尺寸为 Φ230 mm×248 mm,气体介质为O2和N2 混 合气体,体积比为21:79,升压吸附阶段入口空气气 体流量为60 Nm³/hr,平均入口流速为2.18 m/s,床





内表观流速为0.148 m/s. 对于本文的模拟工况,取 单个吸附剂颗粒直径为0.6 mm,颗粒的堆积密度 为650 kg/m³,床层孔隙率为0.4,吸附剂的主要参数 见表1.



Fig.2 Schematic of the adsorber

表 1 吸附剂参数 $^{[20]}$ Table 1 Adsorbent parameters $^{[20]}$

Parameters	Value
LDF constant for oxygen $k_{\rm A}/{\rm s}^{-1}$	62.0
LDF constant for nitrogen $k_{\rm B}/{\rm s}^{-1}$	19.7
saturation constant for oxygen $q_{\rm As}/({\rm mol}\cdot{\rm m}^{-3})$	5260
saturation constant for nitrogen $q_{\rm Bs}/({\rm mol}\cdot{\rm m}^{-3})$	5260
equilibrium constant for oxygen $K_{\rm A}$	4.7
equilibrium constant for nitrogen $K_{\rm B}$	14.8

2.2 边界条件

本文以实验系统中的床A为研究对象,图3所 示为一个周期上下压强实验曲线,如图1所示,每 个吸附循环周期分8步,将8个步骤分为升压吸 附 (step 1~4)、降压解吸 (step 5~6) 和常压清洗 (step 7~8) 3 大步, 各步骤的边界条件如下:

(1) 升压吸附:初始气体组分为1.01×10⁵ Pa纯 氧,待流场计算稳定后,开始升压吸附过程计算,下 部采用速度入口条件 w = w_{feed},温度为20℃,气体组 分为N₂和O₂,体积比为79:21.根据图3中下塔压 强曲线按理想气体状态方程计算入口密度.在前1s, 上部也为气体入口,入口条件如下部入口相同,根据 图3中上塔压强曲线按理想气体状态方程计算入口 密度.1s以后,上部为气体出口,采用充分流速度出 口,出口温度为20℃,外部环境浓度为上一时刻出口 浓度.



(2) 降压解吸: 降压解吸阶段床压降为 3.54×10^5 Pa之前, 气体从上、下口同时流出, 上下出口均采 用压力出口条件, 根据图 3 中压强曲线拟和上下部 环境压强p = p(t), 出口速度的大小随计算过程而 变化, 出口温度为 20° , 外部环境浓度为上一时刻 出口浓度. 床内瞬时压强采用状态方程计算. 床压降 至 3.54×10^5 Pa之后, 上部阀门关闭, 气体只从下部 解吸排出, 出口采用压力出口条件, 根据图 3 中压强 曲线拟和下部环境压强p = p(t), 出口温度为 20° , 外部环境浓度为上一时刻出口浓度.

(3) 常压清洗:环境压强为1.01×10⁵ Pa, 上部为

第 1 期

速度入口条件 w = -w_{purge},入口温度为20℃,气体 组分为纯氧,下部为出口,出口温度为环境温度,出 口速度浓度为充分发展流.

另外,各阶段床壁均取速度无滑移条件.

3 计算结果与流动分析

3.1 稳定空床与无吸附流场流动特性

本文首先对常压下稳定空料床和无吸附流场特 性进行了模拟研究,根据本文的研究工况,在空料和 无吸附情况,取入口流速为2.17 m/s,床内表观流速 为0.148 m/s.图4所示为反应器内无床料、为空床时 计算工况下的速度分布和湍动能分布.如图4(a)所 示,由于底部入口速度较大,底部为漏斗形结构,在 射流的两侧,由于气流引射,对称出现低压回流区, 回流区的长度达28 mm,到出口附近,流速仍未达均 匀.近壁处流速低.对于本计算工况,*Re*为2270,流 动为湍流,如图4(b)所示,反应器入口和出口附近湍 流程度较强,中心处的湍动能达到0.16 m²/s².



图 5(a) 所示为常压稳定情况下反应器内有床料 但无吸附时计算所得的速度分布,由于床料的阻挡, 气流的引射受限,回流区变小,只在空床区存在,但 回流程度加剧.在料层区,由于多孔介质的整流作用, 速度在径向上很快均匀,图 5(b) 所示为反应器内常 压稳定情况下无吸附时计算所得的湍动能分布,下 部空床区湍流程度较强,但到料层区,湍动能迅速减 小,流动表现为层流.



图6所示为气体进入床料段轴向速度分布图. 由图中可看出,在z=15.6 cm 处,气流尚未进入料 层,中心处速度最高达0.76 m/s,r=0.85 cm 处速度 最低,仅为0.088 m/s,速度相差75倍,到z=16.3 cm, 气流进入床料层,中心处速度最高达0.32 m/s, r=0.85 cm 处速度为0.12 m/s,速度相差1.7倍,随着 气流在料层向上运动,流场进一步均匀,到 z=16.8 cm,z=17.8 cm,z=18.8 cm 和z=19.8 cm 高 度处,截面上最大速度差分别为0.1 m/s,0.06 m/s, 0.032 m/s和0.02 m/s,可见对于本文的计算工况,经 过3.5 cm的料层,径向流速的不均匀性基本可忽略.



图 7 所示为沿吸附器床高平均压降分布.上下 空床区压降很小;在床层区,对于本文的计算工况, 由于分子筛颗粒小(直径仅为 0.6 mm),空隙率为 0.4, 床內渗透率仅为5.9×10⁻¹⁰m²,床层压降明显,且呈 线性降低,满足达西规律.



Fig.7 Pressure drop along the bed height

3.2 升压吸附阶段的流动特性分析

对于本文的研究工况,如图1和图3所示,升压 吸附为每个周期的0~8s. 图8所示为升压吸附阶段 t=0.698s, t=2.1s和t=7.2s流场速度分布.当t= 0.698s时,处于图1中step1阶段,上塔高压的氧气 和下塔高压空气向塔内流入,床内压强升高,由 于吸附和流动叠加的影响,料层区气流速度很低. 到t=2.1s, A-B两床之间的阀门关闭, 上部氧气不 再流入, 空气从下部流入, 由于初始场吸附剂只是 在1.01×10⁵ Pa下达到饱和,此时床内压强升高,平 均床压达2.53×10⁵ Pa, 氮氧的平衡吸附量都增大, 气 体从下部流入后, 氮气全部被吸附, 部分氧气也被 吸附,只有很少量的氧气流出,上部出口流速很低, 氧气产量很低. 随着气体的不断流入, 床内流速增 大,到t=7.2s,上部出口流速达1.27m/s.图9所示 为3个时刻床内瞬时压差分布, t=0.698s时, 床内压 强上下两端高,中间低.3个时刻的瞬时压差分布与 图8中的流场相应, 说明本文的计算结果是合理的. 另外, 由图9可看出, 在吸附升压阶段, 由于吸附变 质量的影响,吸附床内的压降与图7的无吸附情况完 全不同,此时并不满足 Darcy 或 Eurgen 等经验公式.

表2为升压吸附阶段上部开口出流后各时刻床 内上下压差计算值与实验值的比较,计算值与测量 值均在8.0×10⁵~9.5×10⁵ Pa范围内变化,最大误 差为10.86%,与测量值符合较好.对比研究表明, 若采用 Darcy或 Eurgen 经验公式,只考虑流动阻力 对压降的影响, 计算所得床层压差将在1.24×10⁵ ~ 2.01×10⁵ Pa之间, 远小于实验测量值.



Fig.8 Velocity vectors during the pressurization an adsorption steps



图 9 升压吸附阶段床内瞬时压差分布

Fig.9 Pressure drop along the bed during the pressurization and adsorption steps

表2 升压吸附阶段床内压差计算值与实验值的比较

Table 2 Comparison of experimental and calculated pressure drop during the pressurization and adsorption steps

Time/s	Experimental data/kPa $$	Calculated data/kPa
2.5	9.11	8.12
2.9	9.08	8.52
3.8	9.31	8.85
5.2	8.87	8.89
6.0	9.02	9.05
7.0	8.72	9.41

图 10 所示为升压吸附阶段上部出口流速随时间 的变化曲线,前 2 s 内基本没有氧气流出, 2~6 s 流量 较低, 6~8 s 流量大, 这一计算结果与实验结果相符.



Fig.10 Upper outlet velocity during the pressurization and adsorption steps

3.3 降压解吸过程的流动特性分析

降压解吸阶段为每个周期的8~14s,图11所示为 t=8.34s和 t=12.0s流场速度分布.在降压初期,上下阀门开启,气体从上下两端出流,床内压强迅速降低,到床内压强降到3.5×10⁵ Pa时,上部出口关闭,气体边解吸边从下部流出.





图 12 所示为 t=8.34s, t=12.0s 和 t=13.2s3 个时刻床内瞬时压差分布. t=8.34s 时,床内中间压强高,两端低,气体从两端流出.而到 t=12.0s 和 t=13.2s,上部关闭,气体从下部解吸流出,因而在图 11 中,上部流速基本为零,压差很小,气流在床下

部流速逐渐增大, 压强逐渐降低. 由图 12 也可看出, 在降压解吸阶段, 由于解吸变质量影响大, 吸附床内 的压降也不满足 Eurgen 经验公式.



图 12 降压解吸阶段床内瞬时压差分布 Fig.12 Pressure drop along the bed during the depressurization and desorption steps

表3所示为降压解吸阶段上部出口关闭后,各时 刻床层上下压差计算值与实验值的比较,在降压解 吸阶段上部出口关闭后,初始阶段,由于床内压强高, 气体解吸量很大,床层上下压差开始很大,随后随着 床内压强的降低和气体解吸量的减小,床层上下压 差很快减小,计算值与实验值变化趋势符合很好,定 量误差最大为18.6%.产生误差的主要原因在于线性 驱动力模型对吸附速率模拟的误差.

表3 降压解吸阶段床层压差计算值与实验值的比较

Table 3 Comparison of experimental and calculated pressure drop during the depressurization and desorption steps

Time/s	Experimental data/kPa	Calculated data/kPa
9.8	28.13	23.71
10.5	14.78	16.72
11.2	10.81	9.89
12.2	4.07	3.31
13.2	3.61	3.07
14	2.50	2.13

图 13 所示为降压解吸阶段下部出口流速随时间 的变化曲线,在 t = 8.0 s 时,处于吸附周期末,下端外 部压强高,流速为正,到8.0 s 口以后,根据图 3 的操 作压力曲线,外部压强降低,气流开始反向流出,流 速增大,到 t = 8.7 s,瞬时出口流速达 – 30 m/s,随着 气体的快速流出,床内压强迅速降低,内外压差减小, 出口流速度降低,到*t*=14s,出口流速仅为-1.5m/s.



图 13 降压解吸阶段下部出口流速

Fig.13 Lower outlet velocity during the depressurization and desorption steps

3.4 常压逆流清洗阶段的流动特性

降压解吸后,在每个周期内还有持续2s的常压 逆流清洗阶段,图14所示分别为t=15.5s时床内的 速度分布和压差分布,在整个2s的常压逆流清洗阶 段,床内气体质量变化相对较小,各个时刻床内流 速和压差的分布差别不大.由于质量变化小,床层 区压强基本呈线性降低,可认为满足达西规律.实验 测量得到在常压逆流清洗阶段床层上下压差变化不 大,在2.8kPa到3.5kPa之间波动,计算得到压差值 在2.4kPa到3.3kPa之间变化,与测量值符合较好.



Fig.14 Velocity vectors and pressure drop at $t=15.5\,\mathrm{s}$

4 结 论

本文基于严格质量守恒和动量守恒,建立了吸

附床内的气体流体流动、吸附传质的数学模型,以某 快速空分制氧吸附床为研究对象,对吸附床内全循 环过程进行了模拟,对吸附过程的流动特性进行了 详细的分析,计算结果详细合理,与实验测量结果符 和较好,说明本文的模型和算法是正确的.

同时,结果分析表明:

(1) 对于本文的计算工况, 空床时, 由于入口不 均匀性的影响, 床内存在较大回流区, 床内流动不均 匀, 流体为湍流. 有料无吸附时, 经过3.5 cm的距离, 床内径向速度基本均匀, 料层区流动为层流. 床层区 压强线性降低.

(2) 在升压吸附阶段, 升压初期, 气体从上下流入, 床压迅速升高, 此时床内上下两端床压强高, 中 心床压强低; 上端不充气后, 初始阶段由于吸附速 率大, 床内流速很低, 出口流量低, 到2s以后流量明 显升高. 在吸附升压阶段, 由于吸附变质量的影响, 吸附床内的压降大小和分布与无吸附情况完全不同, 不满足 Darcy 或 Eurgen 经验公式.

(3) 在降压解吸阶段,降压初期床内中间压强 高,两端低,气体从两端流出,床压迅速降低. 上 部关闭后,气体从下部解吸流出,上部流速基本为 零,气流在床下部流速逐渐增大,压强逐渐降低. 另 外,由于解吸变质量影响大,吸附床内的压降也不满 足 Darcy 或 Eurgen 经验公式.

(4)常压逆流清洗阶段,床内气体质量变化较小, 各个时刻床内流速和压差的分布差别不大.床层区 压强基本呈线性降低.

参考文献

- 叶振华. 化工吸附分离过程. 北京:中国石化出版社, 1992 (Ye Zhenhua. Adsorption and Seperation Process in Chemical Engineering. Beijing: Chinese Petrochemical Industry Press, 1992 (in Chinese))
- 2 Yang RT, Doong SJ. Gas separation by pressure swing adsorption: a pore-diffusion model for bulk separation. AIChE J, 1985, 31(11): 1829-1842
- 3 Mendes AMM, Costa CAV, Rodrigues AE. Oxygen separation from air by PSA: modelling and experimental results Part I: isothermal operation. Separation and Purification Technology, 2001,24(2): 173-188
- 4 Grande CA, Rodrigues AE. Biogas to fuel by vacuum pressure swing adsorption I: behavior of equilibrium and kinetic-based adsorbents. *Industrial & Engineering Chemistry Research*, 2007, 46(13): 4595-4605
- 5 王啸,马正飞,周汉涛等.两床变压吸附空分制氧过程的模拟. 天然气化工,2003,28(1): 50-56 (Wang Xiao,Ma Zhengfei, Zhou

Hantao, et al. Simulation of a two-bed pressure swing adsorption process for O_2 product from air. Natural Gas Chemical Engineering, 2003, 28(1): 50-56 (in Chinese))

- 6 Todd RS, Webley PA. Limitations of the LDF/equimolar counter diffusion assumption for mass transport within porous adsorbent pellets. *Chemical Engineering Science*, 2002, 57: 4227-4242
- 7 Delgadoa JA, Rodriguesb AE. Analysis of the boundary conditions for the simulation of the pressure equalization step in PSA cycles. *Chemical Engineering Science*, 2008, 63: 4452-4463
- 8 Cohen Y, Metzner AB. Wall effects in laminar flow of fluids through packed beds. AIChE J. 1981, 27(10): 705-710
- 9 Salem K, Tsotsas E, Mewes D. Tomographic measurement of breakthrough in a packed bed adsorber. *Chemical Engineer*ing Science, 2005, 60(2): 517-522
- 10 Wu YX, Yu HW, Ching CB. A computational fluid dynamics study of binary adsorption separation in chromatography. *Chem Eng Technol*, 2004, 27: 955-964
- 11 Augier F, Laroche C, Brehon E. Application of computational fluid dynamics to fixed bed adsorption calculations: effect of hydrodynamics at laboratory and industrial scale. Sep Purif Technol, 2008, 63(2): 466-474
- 12 张学伟,刘伟,徐明厚. 固定床气体吸附过程温升的计算模型. 工程热物理学报,2008,29(7): 1202-1204 (Zhang Xuewei, Liu Wei, Xu Minghou. The thermal model of gas adsorp-

tion in fixed bed. Journal of Engineering Thermophysics. 2008, 29(7): 1202-1204 (in Chinese))

- Ingham DB. Pop I. Transport Phenomena in Porous Media.
 Oxford: Elservier Science, 1998
- 14 Glueckauf E, Coates JI. Theory of chromatography: V. the influence of incomplete equilibrium on the front boundary of chromatograms and an effectiveness of separation. *Journal of Chemical Society*, 1947, 2: 1315-1329
- 15 Yang RT. Gas Separation by Adsorption Processes. New York: Butterworth Publishers, 1987
- 16 Alkam MK, Nimr MAAI. Transient non-Darcian forced convection flow in a pipe partially filled with a porous material. Int J Heat Mass Transfer, 1998, 41(2): 347-356
- 17 Getachew D, Minkowyczb WJ, Lagec JL. A modifed form of the k-ε model for turbulent flows of an incompressible fluid in porous media. *International Journal of Heat and Mass Transfer*, 2000, 43: 2909-2915
- 18 Tian BL, Shen WD, Jiang S, et al. An arbitrary Lagrangian-Eulerian method based on the adaptive Riemann solvers for general equations of state. *Inter J Numerical Methods in Fluids*, 2009, 59 : 1217-1240
- 19 Francis H Harlow, Anthony A Amsden. A numerical fluid dynamics calculation method for all flow speeds. Journal of Computational Physics, 1971, 8: 197-213
- 20 Ruthven DM, Farooq S, Knaebel KS. Pressure Swing Adsorption. New York: VCH Publishers, Inc, 1994

(责任编辑:刘俊丽)

MODELING OF THE FLOW CHARACTERISTIC IN AN AXIAL-FLOW RAPID PRESSURE SWING ADSORPTION BED $^{\rm 1)}$

Liu Xiangjun²⁾ Liu Yingshu Li Yongling Zhang Hui

(Thermal Engineering Department, University of Science & Technology Beijing, Beijing 100083, China)

Abstract The gas flow characteristic in an adsorbent bed is a vital problem for further studying the mechanics of gas separation process. In this paper, a comprehensive mathematical model of gas flow and adsorption in an adsorbing bed, which based on mass and momentum conservation law, is established. A typical cyclic process of an axial-flow rapid pressure swing adsorption is numerically studied. The flow patterns in different cyclic period for pressurization, adsorption, depressurization, desorption and purge, are obtained. The flow characteristics and their difference from the gas flow in an empty bed and a no-adsorption bed are also studied.

Key words pressure swing adsorption, porous medium, gas flow, numerical simulation

Received 8 September 2010, revised 16 June 2011.

¹⁾ The project was supported by the National High Technology Research and Development Program of China (2009AA063201).

²⁾ E-mail: liuxj@me.ustb.edu.cn