第 59 卷 第 8 期			化	I	学	报		Vol. 59	No. 8
2008年8月	Journal	of	Chemical	Industry	and	Engineering	(China)	August	2008

研究论文

T 形微通道中互不相溶两相流数值模拟

董贺飞¹,张德良¹,赵玉潮²,陈光文²,袁 权² (¹中国科学院力学研究所,北京 100080;²中国科学院大连化学物理研究所,辽宁大连 116023)

> Numerical simulation of immiscible two-phase flow in T-shaped microchannel

DONG Hefei¹, ZHANG Deliang¹, ZHAO Yuchao², CHEN Guangwen², YUAN Quan²

(¹ Institute of Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100080, China;

² Dalian Institute of Chemical Physics, Chinese Academy of Sciences, Dalian 116023, Liaoning, China)

Abstract: The immiscible two-phase flow in a T-shaped microchannel was simulated by using the perturbational finite volume (PFV) method and level set technique. The effects of the oil-water interfacial tension and the surface wetting angle between water phase and microchannel wall on the characteristics of oil-water two-phase flow were investigated and the accurate interface configuration of the oil-water flow was also obtained. Some typical oil-water two-phase flow patterns in the T-shaped microchannel were calculated. The numerical results were in good agreement with the experimental data. The discussions of numerical results help to understand the flow mechanisms of oil-water two-phase flow in the microchannel. That provides a new means of numerical prediction for the experimental design and industrial application of liquid-liquid two-phase flow in the microchannel.

Key words: microchannel; PFV; two-phase flow; micro-reactor; micro-mixer; oil-water

引 言

随着 20 世纪 80 年代 微电子机 械系统 (MEMS)的提出,自然科学和工程技术不断向微

型化发展。微流动是微机电系统的一个重要研究方向,由于其尺度微小、集成度高、功耗低、控制精 度高、响应速度快等特点,在机械、国防、医学、 生物工程、航空航天和化学工程等领域有着广泛的

^{2008 - 01 - 02} 收到初稿,2008 - 02 - 20 收到修改稿。

联系人: 张德良。第一作者: 董贺飞 (1981 → , 男, 博士研 究生。

基金项目:国家自然科学基金项目(20490206,20490208); 国家高技术研究发展计划项目(2006AA05Z233)。

Received date: 2008 - 01 - 02.

Corresponding author: ZHANG Deliang. E - mail: dlzhang @ imech ac cn

Foundation item: supported by the National Natural Science Foundation of China (20490206, 20490208) and the High-tech Research and Development Program of China (2006AA05Z233).

应用前景。微流动系统已成为当前国内外流体力学 中的研究重点和热点。

自 20 世纪 90 年代初以来,微化工技术的研究 备受关注^[1-2],其主要研究对象为内部通道特征尺 度在数微米到数百微米间的微化工系统,具有微流 动特征^[3]。由于系统尺度缩小使得各种化工流体的 传热、传质性能与常规系统相比有较大程度的提 高^[4-5]。许多化工过程中均涉及互不相溶两相体系, 过程流动行为复杂,尤其在流体表面张力成为主要 影响因素的微化工系统内。微通道内油水两相流 动、传递和反应也已经成为关注的热点之一。

近年来研究大多集中于互不相溶的两相流动[6] 和传质过程^[7]、纳米颗粒^[8]和尺度可控的乳液制 备^[9]等,而油水两相微观流动形态的研究主要集中 在分散相液滴形成机理方面^[10]。Guillot 等^[11]认为 液滴形成是由于两相流体的收缩-阻断作用,提出 了描述并行流型稳定流动的简单模型,但 Ismagilov等^[12]认为这一过程是由于黏性力与表面 张力共同作用的结果; Dreyfus 等[13]在"十"字形 交叉微通道内对油水两相流型进行了研究: Anna 等[14]根据水力学聚焦原理研究了液滴喷洒过程, 即流体经一个狭缝后形成"射流",产生 Rayleigh-Plateau 非稳态现象,以达到均匀液滴喷洒。目前 研究工作大多以实验为主,由于实验研究的复杂 性,至今对于微通道内不同流型的形成机理以及液 液两相化学反应过程尚缺乏足够的认识。实验研究 可观察反映客观规律的物理现象和获取可靠的测试 数据,但实验设备设计困难、制造周期长、测试仪 器调试复杂、实验费用大,尤其是微通道流动实 验,由于尺度微小,设计、制造和测试更加困难。 近年来,随着计算流体力学和仿真技术的迅猛发 展,采用计算机数值模拟(数值仿真)微流动和多 相流等复杂流动已经成为可能。因此,微通道复杂 两相流动的数值模拟将越来越引起人们关注,成为 研究和发展微通道复杂两相流动的主要方向和途径 之一,并已经取得了一定的成效[15-18]。

本文采用摄动有限体积 (PFV)^[19] 算法和水平 集 (level set)^[20-22] 技术对 T 形微通道油水两相流 动进行了数值模拟。通过对一些典型的 T 形微通 道油水两相流动数值结果分析,总结出了微通道内 两相流动过程中的一些基本规律,为微通道内的液 液两相流动实验设计和工业应用提供了新的数值预 测手段。

1 T形微通道内流动的物理模型

微通道为 T 形管道 (图 1),包含两个入口和 一个出口。煤油和水分别由两入口 (inlet 1 和 inlet 2)以不同流速注入,在 A 处附近相遇形成某 种特殊形状的流动,经混合通道流出微流动系统。 T 形微通道中的煤油和水的物理性质如表 1 所 示^[7]。



Fig. 1 Schematic diagram of T-shaped microchannel

表1 煤油和水的物理性质

Table 1 Physical properties of water and kerosene

(293 Kand atmospheric pressure)

Working	Density	Viscosity	Interfacial tension
medium	/ kg · m ⁻³	coefficient/ Pa	• s / N • m - 1
water	998.2	0. 001	0.045
kerosene	780	0. 00115	0. 043

2 基本方程组和定解条件

2.1 微流动基本方程组

由于煤油和水的流速不高,故可认为油水两相 流动是不可压缩黏性流动,油水两相流动的量纲 1、非定常、不可压流体力学方程组分别表示如下: 连续性方程

$$\frac{\partial u_i}{\partial x} + \frac{\partial v_i}{\partial y} = 0 \tag{1}$$

动量方程

$$\frac{\partial u_{i}}{\partial t} + \frac{\partial (u_{i}^{2})}{\partial x} + \frac{\partial (u_{i}v_{i})}{\partial y} = -\frac{1}{\partial x} + \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\mu}{Re} \left(\frac{\partial^{2} u_{i}}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} u_{i}}{\partial y^{2}} \right) - \frac{k(\phi)}{We} \frac{\partial \phi}{\partial x}$$
(2)
$$\frac{\partial v_{i}}{\partial t} + \frac{\partial (u_{i}v_{i})}{\partial x} + \frac{\partial (v_{i}^{2})}{\partial y} = -\frac{1}{\partial y} + \frac{\mu}{Re} \left(\frac{\partial^{2} v_{i}}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} v_{i}}{\partial y^{2}} \right) - \frac{k(\phi)}{We} \frac{\partial \phi}{\partial y}$$
(3)
其中, $i = 1$ 和2,分別为水和煤油; u_{i} 、 i 和 μ_{i} 分

別为水和煤油的速度、密度和黏度。T 形微通道的 深度为 H、宽度为 B,若把水的 u₁、p₁、1、μ₁参 数作为量纲 1 特征参数,则水和煤油的量纲 1 流动 速度、压力、密度、黏度、Reynolds 数和 Weber 数可分别表示为 $\frac{\mu_1}{\mu_1}$ 、 $\frac{p_2}{p_0}$ 、 $\frac{1}{1}$ 、 $\frac{\mu_1}{\mu_1}$ 、 $\frac{1}{\mu_1}B$ 和 $\frac{1}{\mu_1^2}B$ 。 式 (2) 和式 (3) 中的最后一项 $\frac{k(\phi_1(\phi_1) - \phi_2)}{We} - \frac{\partial \phi}{\partial x}$ 和 $\frac{k(\phi_1(\phi_1) - \phi_2)}{We}$ 为水和煤油的界面张力,其中的 ϕ 为 处理界面的 level set 函数, $k = \nabla \cdot (\nabla \phi^{-1} | \nabla \phi^{-1})$ 为界面高斯曲率, (ϕ)为 delta 函数,表示该项只 在界面处存在,离开界面后 ($\phi_1 = 0$ 。

2.2 定解条件

(1) 入口 水和煤油的流速分别为 *u* 和 *u*² (方向相反)。

(2) 出口 满足 $\frac{\partial u_i}{\partial n} = 0$ (*i*=1, 2)。

(3) 微通道壁面 由于液固表面张力不可忽 略,故微通道中的流动不再满足一般不可压缩黏性 流动的壁面条件。水、煤油和壁面三相交界处要形 成一定的接触角,接触角大小由水、煤油和壁面材 质物性共同决定。图2给出了水、煤油、微通道壁 面三相交界处的边界条件示意图。在油、水、通道 壁面交界处(A点)满足^[23]

$$\mathbf{n} = \mathbf{n}_{\mathrm{w}} \cdot \cos + \mathbf{n}_{\mathrm{t}} \cdot \sin \tag{4}$$

式中 n为油水两相流界面法向量, n_w为固壁法向量, n_v为固壁切向量。油水界面法向量 n 可由 level set 函数 ϕ 得到, 即

$$\mathbf{n} = - \nabla \phi \tag{5}$$

接触角条件可通过 level set 引入





3 摄动有限体积算法

摄动有限体积(PFV)算法是由摄动有限差分 (PFD)算法发展而来的一种全新高精度差分算法。 PFD算法和 PFV 算法均具有节点少、精度高(一 般只需要3个节点即能得到较高精度)、形式简洁、 计算效率高等优点。

摄动有限差分算法的基本思想是:把微分方程 离散的概念加以扩充,既离散微商项,又离散非微 商项(包括微商系数和源项),对方程组中的微商 项采用一阶迎风差分格式,直接进行离散,而对方 程组中的非微商项和源项以空间步长为参数,摄动 展开成幂级数,并通过摄动后的修正方程的截断误 差项,获得各阶摄动有限差分格式的系数。

把摄动有限差分算法推广可得到摄动有限体积 算法。摄动有限体积算法仍然是对方程组中的微商 项采用一阶迎风差分格式,然后把质量流量和源项 以网格间距为参数摄动展开成幂级数,幂级数的系 数通过利用空间分裂技术,并利用对流通量和扩散 通量之间的关系得到。

油水两相流动的量纲 1、非定常、不可压流体 力学方程组积分形式为

$$\phi_{\mathbf{u}} \cdot \mathbf{nd}s = D \nabla \phi \cdot \mathbf{nd}s + q \, \mathbf{d}v \tag{7}$$

式中 ϕ 为输运变量,它们是流速分量、质量、温度和能量等; u为速度矢量; D为扩散系数; q为 源项; s和 分别为控制单元的表面积和体积。

图 3 为摄动有限体积算法控制单元的某一表面 jf 的示意图。假定控制单元中心节点 P 与相邻控 制单元中心节点 P_j 的连线近似垂直于 jf 面, $m_{\rm f}$ 为 通过 jf 面的质量流量,其中 j = 1, 2, ..., J, J 为 控制单元表面数目。对二维问题,当 J 为 3 和 4 时,分别表示控制单元为三角形单元和四边形单 元。 ϕ_i 表示 ϕ 在控制单元中心 P 点的值, ϕ_P 是相 邻的控制单元中心 P_j 点的值, S_j 是 jf 的面积矢量, 它的指向从 P 到 P_j , d_i 为从 P 点到 P_j 点的矢量。

积分式 (7) 的 (*N* + 1) 阶迎风 PFV 差分格 式如下

$$\int_{j=1}^{J} \frac{1}{G_{j}} \left\{ \left[\frac{D}{\mid d_{j} \mid 2} d_{j} \cdot S_{j} - \min(m_{if} G_{j}, 0) \right] \phi_{jP} - \left[\frac{D}{\mid d_{j} \mid 2} d_{j} \cdot S_{j} + \max(m_{if} G_{j}, 0) \right] \phi_{p} \right\} + q_{P} = 0 \quad (8)$$

其中

$$G_{j} = \prod_{n=0}^{N} \frac{1}{(n+1)!} R_{jf}^{n} (sign \ m_{jf})^{n}$$
(9)



图 3 控制单元 jf 表面示意图

Fig. 3 Schematic diagram of jf surface of control cell

$$sign m_{jf} = \begin{cases} +1 & m_{jf} > 0 \\ -1 & m_{jf} < 0 \end{cases}$$
(10)

4 界面处理的水平集技术

在油水两相界面张力的作用下,流动过程中界 面形状复杂,故界面处理较为困难。Osher 等^[20-21] 提出的一种追踪界面的方法 ——水平集 (level set) 技术是目前处理、追踪物质界面效果最好的方法之 一,其主要理念是:引入水平集函数 (level set function),它的零等值面就是物质界面,水平集函 数根据流场中速度变化而演化,任何时刻只要知道 水平集函数,并求出其零等值面就可以确定运动界 面位置。与通过构造出具体波阵面和采用显示算法 的一般波阵面追踪方法相比,水平集技术在处理波 阵面的复杂结构变化方面优势明显,经过多年发展 现已成为一种适应性强、计算精度高的界面追踪技 术。

在空间 上计算油水两相流动问题时,采用 水平集技术首先需要引入水平集函数 ϕ 来追踪界 面。在流动中计算 ϕ ,在任意时刻 $\phi(x, t)$ 的零等 值面就是运动界面 (t)

$$(t) = \{ x : (x,t) = 0 \}$$
(11)

一般定义 ∮为流场内点到界面的符号距离

$$\Phi(\mathbf{x},0) = \begin{cases}
d(\mathbf{x}, (0)) & \mathbf{x} & 1 \\
0 & \mathbf{x} & (0) \\
- d(\mathbf{x}, (0)) & \mathbf{x} & 2
\end{cases}$$
(12)

本文取油水界面的水平集函数 ϕ 为 0,油相 ϕ 小于 0,水相 ϕ 大于 0。为追踪界面移动,函数 ϕ 需满足控制方程

$$\frac{d\Phi}{dt} = \frac{\partial\Phi}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla\Phi = 0 \tag{13}$$

为了避免数值计算不稳定,在界面附近需要对 流体物性参数进行光滑处理

$$-(\phi) = + (1 -) H(\phi)$$
(14)

$$\overline{\boldsymbol{\mu}} (\boldsymbol{\phi}) = \boldsymbol{\mu} + (1 - \boldsymbol{\mu}) \mathbf{H} (\boldsymbol{\phi}) \tag{15}$$

这里 为光滑带宽度,一般取 = 1 - 1.5 d; = 2/1, $\mu = \mu_2/\mu_1$ 分别为油和水的密度比和黏度比。 $H(\Phi)$ 为权函数,定义如下

 $H(\phi) = \begin{cases} 0 & \phi < -\\ \frac{1}{2} \left[1 + \frac{\phi}{2} + \frac{1}{2} \sin(\frac{\phi}{2}) \right] & |\phi| < (16) \end{cases}$

delta 函数可由权函数求导得出

$$(\phi) = \frac{dH(\phi)}{d\phi} = \begin{cases} \frac{1}{2} [1 + \cos(\phi)] & |\phi| < \\ 0 & otherwise \end{cases}$$
(17)

5 计算网格设置

为了便于计算,需把复杂的 T 形微通道两相 流动做适当简化。图 4 为简化的微通道示意图,T 形微通道的宽 *B* 为 600 µm、高 *H* 为 300 µm,长 度 *L*₁ 和 *L*₂ 分别为 30 mm 和 60 mm。



图 4 微通道示意图



T 形微通道中油水两相微流动应该是一个三维 问题,由于计算条件限制,目前把它简化成二维流 动问题,采用二维油水两相流动计算模型进行计 算,如图 5 所示。计算中网格数为 100 ×200,计 算时间步长为 0.0005。



图 5 微通道二维计算模型

Fig. 5 Two-dimensional calculation model of microchannel



图 6 微流动实验流程图



6 计算结果分析和实验验证

6.1 微流动实验和摄像

中国科学院大连化学物理研究所采用煤油和煮 沸过的去离子水,在 PMMA 微通道中对不同条件 下的微流动进行了实验研究,并采用高速摄影机对 微流动进行摄像。实验流程如图 6 所示。实验过程 中为了增加去离子水和煤油的颜色对比度,把微量 亚甲基蓝溶解在去离子水中。采用两台高精度平流 泵把两种工作介质注入水平放置的微通道,利用 CCD 摄像系统记录下不同时刻油水两相流动的流 动形态。

6.2 微流动数值模拟

7

本文采用摄动有限体积算法对大连化学物理研 究所在微反应器中油水两相微流动实验进行了数值 计算^[6],结果如图 7 所示。



由图 7 可知,数值结果和实验观测吻合较好, 表明本文所采用的摄动有限体积新算法数值模拟油 水两相流动问题是较为合理的方法。

分析上述数值结果和实验观测可以发现:当油 水速度比较接近时,油水均为连续相,油水的密度 和流速也比较均匀;而当油水速度相差较大时,其 中一相会转变为分散相,如当油水速度比为 0.05 1时(算例2和3),油相呈滴状,向下游流 动。油的流态跟油水界面与管道壁面的接触角有 关,不同接触角会有不同的油滴状态,流动特性也 与流动的 *Re* 和 *We* 相关。

6.3 微流动过程分析

本文详细计算了油水流速比为 0.2 (*Re* = 55.4, *We* = 0.228) 的两相流动情况。图 8 给出了本算例在不同时刻的流态图 (密度分布图和流线图)。计算结果表明,这种情况下两相均为连续相,油紧贴壁面下滑,没有断裂。



图 8 不同时刻的流态图

Fig. 8 Two-phase flow patterns at different time $(u_2/u_1 = 0.2, Re = 55.4, We = 0.228)$

图9给出了 T 形微通道油水两相流动中界面 两侧的压强变化情况(图中左侧为油,右侧为水)。 从图中可知,当油水启动后,刚开始在 T 形微通 道入口通道中油水界面上半部分左侧压强高于右侧 压强,致使油水界面向右推进[图9(b)];随着 油水继续运动,界面两侧压强发生了变化,左、右 两侧压强逐渐接近;最后,在界面右侧形成一个高 压区[图9(c)],右侧压强超过左侧,这样,界 面上半部分在高压强的作用下又会反向左侧运动。 但是,与此同时,油水界面下半部分绕过拐角,在 T 形微通垂直管道中向出口流动,由图9(b)、 (c)可以看出,界面的左侧压强始终高于右侧,而 界面右侧的水在绕过拐角后流动速度一直在减小,





由此最后在界面两侧产生了一个高压中心和一个低 压中心,致使油的头部逐步被"鼓"起来,形成油 滴状的流态。

为了说明油水界面形成过程,在初始界面上设置了两个追踪点 (a、b),并记录它们在不同时刻沿 x 方向 (油的入口速度方向)的速度分量 u 和 u, 图 10 为油水界面上追踪点速度随时间变化过程。



图 10 油水界面上追踪点速度随时间变化 Fig. 10 Time-varying velocity at track point of oil-water interface

当油水两相进入后,追踪点速度都是正的,这 说明界面是由左向右,朝着水相运动。最初 a 点的 速度要小于 b 点的速度,说明界面上半部运动比界 面下半部快,于是界面出现倾斜 [见图 9 (b)]; 随后 a 点速度开始减小,并逐步减少到 0,即 a 点 附近界面停止推进,最后界面运动速度反向,开始 向反方向运动; b 点的速度变化基本上和 a 点相 似,但是 b 点反向运动的速度要比 a 点大,时间也 比 a 点稍晚,最后 a 点和 b 点的运动速度都减小到 0,此时界面已绕过拐角朝出口流动。如果对图中 速度进行时间积分,可以得到油水界面上 a 点和 b 点的位移值。计算表明 b 点最后的实际流动距离要 比 a 点小,即 b 点处在 a 点之后,这再次证明了油 水界面形成油滴状流态的原因。

图 11 是与图 9 (b) 同一时刻的流线图,图中 给出了油绕过拐角后在混合通道内沿管壁向出口流 动的过程,从图 11 可知在图 9 (b) 中的高压区处 有涡旋出现,在这个涡旋的作用下,油相在流动中 逐步形成油滴。



图 11 油在绕过拐角时形成拐角涡旋 Fig. 11 Vortex formed when oil turned round corner

图 12 给出了与图 8 中 4 个相同时刻情况下 T 形微通道内部的压强分布,图中标出了不同时刻油 水界面的形状。从图 12 中可以发现,在油滴"头 部"前后的位置存在一对高低压强区,在界面后的 上游为高压区,在界面前的下游为低压区,而在油 滴后面的流场中压强是连续的。计算结果表明,油 滴在 T 形微通道内向出口推进时,油滴"头部" 前后的一对高低压强区会始终存在,一直到油滴流 出微流动系统。分析上述各种油水流动状况可知, 若油相速度降低到一定程度,有可能会出现油滴断 裂或再次聚并的现象,这样在微通道壁面上会受到 周期性变化力的作用。



图 12 T形微通内不同时刻压力云图和油水界面 Fig. 12 Pressures and oil-water interfaces in T-shaped microchannel at different time

为了进一步验证流场计算的正确性,计算了图 8 中 t₂ 和 t₃ 时刻在混合通道内的两个截面 A — A、 B — B 处的质量流量 vdA,见图 13。表 2 给出了 T 形微通道两个截面 A — A、B — B 处的质量流量

vdA 的计算值,与入口流量最大误差为3.25%。计算结果表明,采用摄动有限体积算法对T形微通道 油水两相流动进行数值模拟研究以预测流动状况是 较为合理的。



图 13 t₂ 和 t₃ 时刻 T 形微通道两个截面 A — A、B — B Fig. 13 Two cross sections A — A, B — B in T-shaped microchannel at t₂ and t₃

表 2 T形微通道两个截面 A —A、B —B 处的 质量流量/ kg ·s⁻¹

Table 2Mass rate of flow of cross sections A — A, B — Bin T-shaped microchannel/ kg \cdot s⁻¹

t	A —A	В—В
<i>t</i> 2	1. 1221	1. 1195
t3	1. 1329	1. 1502

7 结 论

本文采用摄动有限体积算法和水平集技术对 T 形微通道油水两相流动进行了数值模拟研究,数值 模拟结果和实验结果吻合较好。采用摄动有限体积 算法对 T 形微通道油水两相流动进行数值模拟研 究以预测流动状况是较为合理的,且摄动有限体积 算法的计算精度较高。通过对一些典型油水两相流 动状况的数值结果进行分析,发现了微通道油水两 相流过程中的一些基本规律,为微通道内互不相溶两 相流动的实验设计和工业应用提供了新的研究手段。

符号说明



References

- [1] Chen Guangwen (陈光文), Yuan Quan (袁权).
 Microchemical technology. Journal of Chemical Industry and Engineering (China) (化工学报), 2003, 54 (4): 427-439
- Jähnisch K, Hessel V, Löwe H, Baerns M. Chemistry in microstructured reactors Angew. Chem. Int. Ed., 2004, 43 (4): 406-446
- [3] Hetsroni G, Mosyak A, Pogrebnyak E, Yarin L P. Fluid flow in micro-channels. Int. J. Heat Mass Transfer, 2005, 48 (10): 1982-1998
- [4] Kashid M N, Gerlach I, Goetz S, Franzke J, Acker J F, Platte F, Agar D W, Turek S Internal circulation within the liquid slugs of liquid-liquid slug flow capillary microreactor. Ind Eng. Chem. Res., 2005, 44: 5003-5010
- [5] Cao Bin (曹彬), Chen Guangwen (陈光文), Yuan Quan (袁权). Conjugated heat transfer in micro-channel heat exchanger. Journal of Chemical Industry and Engineering (China)(化工学报), 2005, 56 (5): 774-778
- [6] Zhao Yuchao, Chen Guangwen, Yuan Quan Liquid-liquid two-phase flow patterns in a rectangular microchannel. *A ICh E J ournal*, 2006, 52 (12): 4052-4060
- [7] Zhao Yuchao, Chen Guangwen, Yuan Quan Liquid-liquid two-phase mass transfer in the T-junction microchannels *A IChE Journal*, 2007, 53 (12): 3042-3053
- [8] Zhao Yuchao (赵玉潮), Ying Ying (应盈), Chen Guangwen (陈光文), Yuan Quan (袁权). Characterization of micro-mixing in T-shaped micro-mixer. Journal of Chemical Industry and Engineering (China)

(化工学报),2006,57 (8):1184-1190

- [9] Kobayashi I, Mukataka S, Nakajima M. Production of monodisperse oil-in-water emulsions using a large silicon straight-through microchannel plate. Ind. Eng. Chem. Res., 2005, 44 (15): 5852-5856
- [10] Squires T M, Quake S R. Microfluidics: fluid physics at the nanoliter scale. Rev. Mod. Phys., 2005, 77 (3): 977-1026
- [11] Guillot P, Colin A. Stability of parallel flows in a microchannel after a T junction. *Phys. Rev. E*, 2005, 72 (6): 066301
- [12] Tice J D, Lyon A D, Ismagilov R F. Effects of viscosity on droplet formation and mixing in microfluidic channels *Analytica Chimica Acta*, 2004, 507 (1): 73-77
- [13] Dreyfus R, Tabeling P, Willaime H. Ordered and disordered patterns in two-phase flows in microchannels. *Phys. Rev. Lett.*, 2003, 90 (14): 144505-144508
- [14] Anna S L, Bontoux N, Stone H A. Formation of dispersions using "flow focusing "in microchannels. A ppl. Phys. Lett., 2003, 82 (3): 364-366
- [15] Pfahler J, Harley J, Bau H, Zemel J. Liquid transport in micron and submicron channels Sensors and Actuators A, 1989, 22 (1/2/3): 431-434
- [16] Tatineni M, Zhong X. Numerical study of two-phase flows in microchannels using the level set method, AIAA-2004-0929//42nd AIAA Aerospace Sciences Meeting and

Exhibit. Reno, Nevada, 2004

- [17] Darhuber A A, Troian S M. Principles of microfluidics actuation by modulation of surface stresses Annu Rev. Fluid Mech., 2005, 37 (1): 425-455
- [18] Shui L L, Eijkel J C T, van den Berg A. Multiphase flow in micro-and nanochannels. Sensors and Actuators B: Chemical, 2007, 121 (1): 263-276
- [19] Gao Zhi (高智), Bai Wei (柏威). Perturbational finite volume method for convective diffusion equation and discussion. Chinese Journal of Theoretical Applied Mechanics (力学学报), 2004, 36 (1): 88-93
- [20] Osher S, Sethian J A. Fronts propagating with curvaturedependent speed: algorithms based on Hamilton-Jacobi formulations J. Comput. Phys., 1988, 79: 12-49
- [21] Osher S, Fedkiw R. Level Set Method and Dynamic Implicit Surfaces. New York: Springer-Verlag New York Inc., 2003: 273
- [22] Liu Ruxun (刘儒勋), Wang Zhifeng (王志峰). Numerical Simulation Method and Moving Interface Tracking (数值模拟方法和运动界面追踪). Hefei: University of Science and Technology of China Press, 2001: 315
- [23] Brackbill J U, Kothe D B, Zemach C A continuum method for modeling surface tension. J. Comput. Phys., 1992, 100 (2): 335-354