减阻水溶液槽道湍流特性 POD 分析

蔡伟华^{1,2,3},李凤臣¹,张红娜¹,王 悦³⁾,李小斌¹

(1. 哈尔滨工业大学 能源科学与工程学院,150001 哈尔滨; 2. 哈尔滨工业大学 土木工程学院,150090 哈尔滨;3. 哈尔滨工业大学 市政环境工程学院,150090 哈尔滨)

摘 要:为进一步分析减阻水溶液湍流减阻机理,对质量分数为30×10⁻⁶十六烷基三甲基氯化铵(CTAC)水 溶液槽道湍流减阻流动进行了实验研究,并基于本征正交分解方法研究减阻水溶液流动中减阻剂对流动结 构的影响.结果表明:CTAC水溶液流动在不同雷诺数(1.5×10⁴、2.5×10⁴和3.5×10⁴)下分别具有65.1%、 70.0%和33.0%减阻效果;基于本征正交分解方法分析湍流脉动速度场,发现CTAC添加剂能够抑制湍流猝 发过程中的低速流体的上喷及高速流体的下扫,即在一定程度上抑制了相干结构的发生及其发展过程,最终 导致湍流减阻.

关键词:减阻水溶液,湍流减阻,相干结构,本征正交分解,粒子图像测速仪 中图分类号:0357.1,0357.5 文献标志码:A 文章编号:0367-6234(2012)07-0051-07

POD analysis for the turbulent characteristics of channel flow with drag-reducing aqueous solution

CAI Wei-hua^{1,2,3}, LI Feng-chen¹, ZHANG Hong-na¹, WANG Yue³, LI Xiao-bin¹

School of Energy Science and Engineering, Harbin Institute of Technology, Harbin, 150001, China;
 School of Civil Engineering, Harbin Institute of Technology, 150090 Harbin;

3. School of Municipal and Environmental Engineering, Harbin Institute of Technology, 150090 Harbin, China)

Abstract: To investigate the turbulent drag-reducing mechanism of drag-reducing aqueous solution, turbulent drag reduction of 30×10^{-6} cetyltrimethyl ammonium chloride (CTAC) aqueous solution in a channel flow was investigated experimentally and the influence of the drag-reducing additives on the flow structures was studied based on proper orthogonal decomposition, and POD was used to analyze turbulent fluctuating velocity based on PIV. The experimental results showed that at different Reynolds numbers, such as, 1.5×10^4 , 2.5×10^4 and 3.5×10^4 , drag reduction (DR) rate of CTAC aqueous solution can reach up to 65.1%, 70.0% and 33.0% respectively, and the CTAC additives can inhibit the ejection motion of low-speed fluid from the wall and sweep motion of high-speed fluid towards the wall associating with turbulent bursting events, that is to say, the CTAC additives can inhibit the formation and development of turbulent coherent structures, resulting in a great decrease of turbulent contribution to frictional drag and DR.

Key words: Drag-reducing aqueous solution; turbulent drag reduction; coherent structures; proper orthogonal decomposition (POD); particle image velocimetry

在液体湍流流动中加入少量的高聚物或某些 表面活性剂可导致其湍流摩阻大幅度减少,称为 添加剂湍流减阻(即 Toms 效应^[1]).高聚物和某 些表面活性剂具有相同的减阻能力,其减阻率可 高达 80%^[2];但在强剪切力(如流过离心泵)、高 温等因素作用下,高聚物的柔性长链分子结构易 被破坏,且破坏后无法自动修复,导致其减阻效果

收稿日期: 2011-07-12.

基金项目: 国家自然科学基金(51076036);教育部博士点基金资助项目(20112302110020);中国博士后面上基金资助项目(2011M500652);哈尔滨工业大学基础研究杰出人才培育计划项目(HIT. BRET1. 2010008).

作者简介: 蔡伟华(1982一),男,博士,讲师; 李凤臣(1971一),男,教授,博士生导师.

通信作者: 蔡伟华, caiwh@hit.edu.cn.

的永久性丧失.某些表面活性剂由于具有良好的 机械、化学、光和热稳定性,受到人们广泛的关 注^[3-4],且其水溶液减阻效应的产生与消失是可 逆的,可见其在集中供热与供冷系统中具有巨大 的应用潜力.目前学术界对减阻机理还没有形成 统一的理论,如 Lumley"黏性理论"^[5]、湍流抑制 假说^[6]、弹性理论^[7]等.研究表明,湍流减阻与近 壁湍流猝发的相干结构有着密切的联系^[8-9].因 此相干结构的研究对减阻湍流机理的认识具有重 要意义.

如何客观理解和分析湍流相干结构进而揭示 湍流物理机理是极其重要的.本征正交分解 (POD)法,具有提取湍流流动中相干结构的功 能,是一种强大的低维动力学分析方法. POD 法, 也称为 Karbunen – Loeve 分解(K – L)^[10], 其最 主要的优势在于能够通过有限阶本征函数的线性 组合来捕捉湍流流动中的相干结构[11-12],其在湍 流中的应用受到了广泛关注^[13~16].最近,Samanta 和 Beris 等^[17-18]基于直接数值模拟(DNS)数据库 并结合 POD 法研究黏弹性流体槽道湍流减阻流 动特性.结果表明:在同一雷诺数下,与牛顿流体 流动相比,流体黏弹性的存在对湍流特性产生重 要的影响;通过前9个K-L基函数即可清晰地 重构出流动中的大尺度结构;此外,对比分析 DNS 速度场和 K-L 重构速度场的能谱和耗散 谱,发现 K-L 分解与重构过程能够有效地抑制 流动中的小尺度结构,甚至抑制对湍流耗散贡献 最大的小尺度结构.

本文首先利用粒子图像测速仪(PIV)测得水 和十六烷基三甲基氯化铵(CTAC)水溶液槽道湍 流流动瞬时速度场,并结合 POD 法提取流动中相 干结构,分析其流动特性,进一步研究湍流减阻流 动机理.

1 POD 基本原理

1967年,Lumley^[19]首次将 POD 法应用于湍流分析,并提出了将相干结构定义为空间变量的函数,从而使该函数具有最大的能量,即相干结构为本征函数 (x)的线性组合,从而使

$$\frac{\langle (\boldsymbol{\phi}(\boldsymbol{x}), \boldsymbol{u}(\boldsymbol{x}, t))^2 \rangle}{(\boldsymbol{\phi}(\boldsymbol{x}), \boldsymbol{\phi}(\boldsymbol{x}))}$$
(1)

具有最大值.

式中,(f,g) 是 L^2 内积,(f,g) = $\int_{\Omega} fg^* d\Omega$,其中 Ω 为流动区域,上标 * 表示复共轭, < ··· > 表示系 综平均. 如果 $\phi(x)$ 使式(1) 具有最大值,这就意 味着将流场投影到 $\phi(x)$ 上的平均能量比将流场 投影到其他结构(如 Fourier 基函数)上的更大. 在正交空间中,重复上述过程可以得到 L^2 空间上 $\phi(x)$ 的完备集. POD 法具有流场在本征函数上 的分解收敛快的优点.

通过变量演化可知式(1)具有最大值的条件 是 **\phi(x)** 满足 Fredholm 积分方程的解,即

$$\int_{\Omega} \boldsymbol{R}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{x}')\boldsymbol{\phi}(\boldsymbol{x}')\,\mathrm{d}\boldsymbol{x}' = \boldsymbol{\lambda}\boldsymbol{\phi}(\boldsymbol{x}) \ . \tag{2}$$

式中: $R(x,x') = \langle u(x)u(x') \rangle$.

积分本征值/本征函数问题从理论上来说是 一系列本征值/本征函数问题.相干结构被视为许 多具有最大能量本征函数的线性组合.式(2)具 有本征函数{ ϕ^n }_{n=1}^N(也称为经验本征函数,本征 正交基)的集合,本征函数集是一个完备正交集,即

$$(\boldsymbol{\phi}^{n}(\boldsymbol{x}), \boldsymbol{\phi}^{m}(\boldsymbol{x})) = \delta_{nm}.$$
 (3)

式中, δ_{nm} 为 Dirac 函数.

速度场{ $u^k(x)$ }中的每一个元素都可以由

$$\boldsymbol{u}(\boldsymbol{x}) = \sum_{n=1}^{n} a^n(t) \boldsymbol{\phi}^n(\boldsymbol{x}) \tag{4}$$

重构得到. 式(4) 中的重构系数 $a^{n}(t)$ 可由 $a^{n}(t) = (u(x,t), \phi^{n}(x))$

确定. $a^{n}(t)^{2}$ 是流场 u(x,t) 在 $\phi^{n}(x)$ 方向上能量的总和. 流场的总能量是 $a^{n}(t)^{2}$ 在不同方向上的能量的总和,即

$$E = (\boldsymbol{u}(\boldsymbol{x},t), \boldsymbol{u}(\boldsymbol{x},t)) = \sum_{n=1}^{N} a^{n}(t)^{2} = \sum_{n=1}^{N} \lambda^{n}.$$

式中,E为平均流动湍动能的2倍.第n阶本征值 λⁿ代表第n阶本征函数的平均湍动能.

通过前K阶主要含能本征函数的重构来描述 随机速度场的一个低维模型(通常本征函数和本 征值按降序方法存储 $\lambda^n > \lambda^{n+1}$):

$$\hat{\boldsymbol{u}}(\boldsymbol{x}) = \sum_{n=1}^{K} a^{n}(t) \boldsymbol{\phi}^{n}(\boldsymbol{x}) \, .$$

然而,基于 PIV 实验数据进行 POD 分析时, 样本的数量通常比空间网格点少很多;因此,矩阵 R(x,x') 的解的数量不比样本的数量多,这就极 大地减少了计算量,此 POD 法称之为 Snapshot POD 方法^[20]. Snapshot POD 方法能够有效地计算 $M \uparrow Snapshot(网格数为 N), 当 M < N 时,利用$ $M \times M$ 对称矩阵代替直接计算的自相关张量 R(x,x') = < u(x)u(x') > :

$$R_{nm} = \frac{1}{M} < \boldsymbol{u}(\boldsymbol{x})^{n} \cdot \boldsymbol{u}(\boldsymbol{x})^{m} >, n, m = 1, \cdots, M.$$

其中本征解 $\boldsymbol{\sigma}(\boldsymbol{x})$ 满足

$$R_{nm}\sigma(\boldsymbol{x}) = \lambda\sigma(\boldsymbol{x}) . \qquad (5)$$

POD 本征函数可以通过式(5)本征解投影到 原始速度场中,获得

$$\boldsymbol{\phi}^{n}(\boldsymbol{x}) = \sum_{m=1}^{M} \boldsymbol{\sigma}_{m}^{n}(\boldsymbol{x}) \boldsymbol{u}^{m}(\boldsymbol{x}) .$$

式中: $\sigma_m^n(x)$ 表示本征矢量 $\sigma(x)$ 中第 m 个元素 相对应于第 n 个本征值.

2 实验台简介及 PIV 测量

2.1 实验装置

实验在一个封闭循环水系统中进行,其测试实 验段为一个二维槽道(10.00 m×0.04 m×0.50 m). 在槽道入口上游处安置一个误差为±0.01 m³/min 的电子流量计测量其流量.循环流动系统的水箱中 装有冷却盘管和加热器,从而保证工作介质温度 控制在 304 K,其误差为±0.1 K.壁面剪切应力 通过静压力梯度来估算,其测量通过槽道底面相 隔1.5m 距离的两个测压孔来完成,其误差为± 0.1 Pa.关于实验台的详细介绍参见文献[4].

2.2 工作介质

实验中使用 CTAC 添加剂,同时将与 CTAC 同等质量浓度的水杨酸钠(NaSal)加入水溶液中, 提供反离子. Kawaguchi 等^[21]测量了 CTAC 水溶 液的流变特性,结果表明:质量分数低于 50 × 10^{-6} CTAC 水溶液的黏度与水的相比没有明显的 差异.因此选取水的黏度来近似计算流动雷诺数 ($Re = U \cdot H/v^{[s]}$),其中 U 为平均流速,H 为槽道 的特征长度 H = 0.04 m, $v^{[s]}$ 为水的黏度).

2.3 PIV 测量系统

利用标准二维二分量(2D-2C)PIV 系统测 量槽道湍流流动的瞬时速度场.PIV 系统主要部 件为:双脉冲激光器(能量输出 25 mJ/pulse,最大 重复频率为 20 Hz; CCD 相机(像素为1 280× 1 024,采样速率为 8 Hz;因此速度场的采样频率 为 4 Hz).关于 PIV 的详细介绍参见文献[4].

2.4 测量参数及结果

本文基于 PIV 系统测得水和质量分数为30× 10⁻⁶ CTAC 水溶液在二维槽道中湍流流动瞬时速 度矢量场. 测量参数及结果如表 1 所示, φ_{dr} 为减 阻率, $\varphi_{dr} = (C_{f}^{w} - C_{f}^{s})/C_{f}^{w} \times 100\%$,其中 C_{f}^{w} 和 C_{f}^{s} 分别为水和 CTAC 水溶液流动时的范宁摩擦 因数. 图 1 给出了范宁摩擦因数与雷诺数的关系. 将图 1 中 CTAC 水溶液流动划分为 4 个状态. I 区,无减阻现象发生;II 区,随着雷诺数的增加, C_{f}^{s} 随之下降,当 $Re = Re_{c} = 2.5 \times 10^{4}$ 时(CB 工 况), φ_{dr} 达到最高值 70.0%;III 区,随着雷诺数 的增加, C_{f}^{s} 随之增加,即 φ_{dr} 降低了;IV 区,减阻 现象消失.本文将对 II 区(CA),临界雷诺数工况 (CB)和 III 区(CC)CTAC 水溶液流动特性进行分 析与研究.

表1 测量参数及结果

计算工况	Re	$arphi_{ m dr}$ / %
水	2.5×10^4	-
CA	1.5×10^{4}	65.1
CB	2.5×10^4	70.0
CC	3.5×10^{4}	33.0





3 POD 分析

基于 POD 法分析了水和质量分数为 30 × 10⁻⁶ CTAC 水溶液在不同 *Re* 下的二维槽道湍流 脉动速度场.表 2 列出了部分本征值及其捕捉的脉动能量.脉动速度场投影在本征函数 $\phi^{*}(x)$ 上的平均湍动能等于相应的本征值.结果表明:对于水流动来说,第1 阶本征函数捕捉 10.03% 湍动能;而对于 CA,CB 和 CC 流动来说,第1 阶本征函数分别捕捉 24.72%,16.61% 和 10.86% 的湍动能.此外,相干结构被视为许多具有最大能量的本征函数的线性组合,其具有 90% 的流动脉动能量.从表 2 可见,对于水、CA、CB 和 CC 流动而言,捕捉相干结构分别需要 233、105、195 和 243 阶本征函数.

水和 CTAC 水溶液流动中本征函数累积贡献 如图 2 所示. CA 流动中本征函数累积贡献收敛最 快,CB 流动次之,而水和 CC 流动中本征函数累 积贡献收敛比较慢. CC 流动中虽具有 33% 的减 阻率,但其雷诺数(3.5×10⁴)比水(2.5×10⁴)的 雷诺数大,因此湍流脉动能分布在更多本征函数 上. 此外,还发现水和 CTAC 水溶液流动中均具有 较宽 POD 能谱,因此流场重构需要较多本征函 数,这充分说明了 CTAC 水溶液减阻流动仍处于 湍流状态.

表 2 水和 CIAC 水溶液流动中部分 POD 本征值及相对的能重

		-k		CA		CD		00	
n –		水		LA		С.В		L	
	λ^n	湍动能百分比/%	λ^n	湍动能百分比/%	λ^n	湍动能百分比/%	λ^n	湍动能百分比	
1	630.5	10.03	637.7	24.72	1 043.8	16.61	924.6	10.86	
2	563.0	18.99	469.9	42.94	850.0	30.17	853.3	20.90	
5	161.4	28.79	111.6	61.24	189.2	44.19	257.9	32.52	
10	92.3	37.91	35.1	71.14	97.3	54.89	128.1	42.82	
50	21.4	62.33	3.2	85.83	13.6	75.07	24.3	65.69	
100	11.6	74.53	1.4	89.74	6.8	82.45	12.7	75.80	
105	11.1	75.43	1.3	90.00	6.5	82.97	12.2	75.80	
150	7.8	82.05	1.0	92.02	4.8	86.94	9.0	82.08	
195	5.8	86.86	0.9	93.67	3.9	90.02	7.2	86.35	
233	4.7	90.02	0.8	94.89	3.3	92.17	6.1	89.32	
243	4.5	90.76	0.8	95.19	3.2	92.69	5.9	90.03	



图 2 水和 CTAC 水溶液流动中本征函数的累积贡献

POD 本征函数描述了某一固定的基本空间 结构,任意时刻的速度场可以通过这些空间结构 的线性组合获得,因此研究本征函数对流场某些 特性(如相干结构)有重要的意义.此外单独研究 这些基本空间结构要比研究整个流场更加简单. 本文研究分析水和 CTAC 水溶液流动的前 4 阶主 要含能本征函数所捕捉到的流动结构.

图 3 给出了第 1 阶本征函数流场矢量图及流 向速度云图(图中右上角处的速度为速度矢量参 考值).可见,第 1 阶本征函数均捕捉到近壁面处 大尺度流动特性;在 CA 流动中,近壁面处流动极 其规则(速度矢量场与壁面平行),这一方面是由 于 CTAC 水溶液减阻所致,另一方面是雷诺数低 的缘故.在 CB 流动中,近壁面处的速度矢量场也 与壁面平行,这完全是 CTAC 水溶液减阻所致.然 而在 CC 流动中,第 1 阶本征函数却捕捉到与水 流动中的较为相似的近壁面处大尺度流动特性, 但其强度明显要弱.这主要是雷诺数比较大,且该 流动中仍存在 33.0% 减阻效果的缘故.



图 3 水和 CTAC 水溶液流动中第1 阶本征函数流场矢量图及流向速度云图 图 4 给出了第 2 阶本征函数流场矢量图及流 向速度云图(图中右上角处的速度为速度矢量参

考值).可知,水和 CC 流动中近壁处的脉动结构 均与壁面呈现一定的角度,而对于 CA 和 CB 流动 来说,近壁处的脉动结构仍与壁面平行,且脉动值 要小于水和 CC 流动,但 CB 流动中的脉动结构强 度要大于 CA 流动中的.



根据前2阶本征函数结果,表明对于水和 CTAC水溶液流动而言,前两阶本征函数均捕捉 到壁面处流向脉动结构,且在一定程度上反映了 流动特征,即对流场中湍动能贡献最大的流动结 构均为近壁处的脉动结构.



图 4 水和 CTAC 水溶液流动中第 2 阶本征函数流场矢量图及流向速度云图

第3阶和第4阶流场矢量图及流向速度云图 分别如图5和6所示(图中右上角处的速度为速 度矢量参考值). 从图中清晰可见, 第3 阶和第4 阶本征函数均捕捉到这样的空间结构,即在槽道 近壁处高速流体与低速流体相向时,促使低速流 体抬升的结构以及相背时高速流体卷入的结构, 这两个结构分别对应于相干结构的猝发与卷吸的 过程,也是流动中产生能量损失的主要来源以及 湍流形成的根源.例如:对于水,第3阶本征函数 在下壁面捕捉到左侧高速流体挤压右侧低速流体 使其抬升的空间结构,而第4阶本征函数则在上 壁面捕捉到这样的空间结构,即左侧为低速流体, 右侧为高速流体,中间卷吸入来自于中间流场区 域的流体.此外,还发现在更高阶本征函数(如第 5 阶至第8 阶)中也能在壁面附近处观测到类似 的现象,但是结构越来越不规则且越来越多.同 样,在 CTAC 水溶液流动中也观察到类似的结构, 但是本征函数捕捉到结构的顺序、与壁面所成的 角度、强度以及出现的位置与水流动中的相比存 在明显差别:在CA流动中,高速流体和低速流体 之间相互作用所致的空间结构的强度较弱,而且 与壁面所成的角度明显较小,这是 CTAC 水溶液 减阻和流动雷诺数低的缘故. 这说明了 CTAC 的

存在抑制了流动中猝发和卷吸过程,从而抑制了 湍流发生的周期和强度.在 CB 流动中,同样存在 上述结构,其强度以及结构与壁面所成的角度小 于水流动中的,这主要是由 CTAC 水溶液的减阻 效果所致,这一结果表明减阻机理在于 CTAC 的 存在抑制了湍流猝发.在 CC 流动中,猝发与卷吸 的过程发生的位置及与壁面所成的角度与水流动 中的极为相似,但其强度较水流动中的要弱.

不同减阻区流动工况 POD 分析结果表明,在 II 区中,随着雷诺数的增加(如图 1 所示),流动 脉动结构变得更加不规则,当雷诺数达到 Rec 时, 减阻达到了最大;此外对比 CA 和 CB 流动结果发 现,虽然这两流动中所产生的减阻效果相差不大, 但流动结构却存在明显的差异.这是因为当雷诺 数增加到 Rec 时,CTAC 剪切诱导结构(SIS)达到 了所能承受的最大拉伸强度(即最强的网状结 构),最终获得了最高减阻百分比(70.0%).在 III 区中,当雷诺数增加到 3.5×10⁴ 时,流动结构极 其混乱和复杂,但仍存在减阻效果,这充分说明了 此流动结构还不足以完全破坏 CTAC 溶液中的 SIS 以至于减阻失效.但随着雷诺数进一步增加 (如图 1 所示),CTAC 水溶液中的流动结构接近 于水流动中的,最终导致减阻失效.因此,可以说



在明显的差别,从而导致不同的减阻效果.

报



图 6 水和 CTAC 水溶液流动中第 4 阶本征函数流场矢量图及流向速度云图

上述结果表明,前4阶本征函数描述了流场 中主要的含能结构,随着本征函数阶数的增加,本 征函数所描述的空间结构越来越复杂,空间尺度 越来越小.

基于上述分析,可以得出以下重要结论:在 CTAC 水溶液流动中的脉动速度分布比在水中的 分布更加规则,这在一定程度上解释了 CTAC 水 溶液流动具有更小的摩擦阻力.

4 结 论

1) 在水、CA、CB及CC流动中, 捕捉相干结构分别需要233、105、195、243阶POD本征函数. 由于捕捉相干结构所需的本征函数的总阶数反映 了所研究流动脉动场的复杂程度. 这充分说明了 CTAC的存在使流动更加规则.

2) 通过前几阶含能本征函数分析,结果表明 CTAC 添加剂能够抑制湍流猝发的强度,从而使 流动中具有更小的摩擦阻力. 3)在不同减阻流动区中,流动脉动结构存在 较大差异,而且在同一减阻区中,减阻百分比相差 不大的两种流动工况(CA和CB),其流动结构却 存在明显差异.

参考文献:

- [1] TOMS B A. Some observation on the flow of linear polymer solutions through straight tubes at large Reynolds number[C]//Proceedings of the first International Congress of Rheology. North Holland: [s. n.], 1949: 135-141.
- [2] BEWERSDPRFF H W, OHLENDORF D. The behavior of dragreducing cationic surfactant solutions[J]. Journal of Colloid and Polymer, 1988, 266(10): 941-955.
- [3] KAWAGUCHI Y, SEGAWA T, FENG Z P, et al. Experimental study on drag-reducing channel flow with surfactant additives-spatial structure of turbulence investigated by PIV system[J]. International Journal of Heat and Fluid Flow, 2002, 23(5): 700 709.
- [4] LI F C, KAWAGUCHI Y, SEGAWA T, et al. Reynolds-number dependence of turbulence structures in a drag-reducing surfactant solution channel flow investigated by particle image velocimetry [J]. Physics of Fluids, 2005, 17(7): 1-13.
- [5] LUMLEY J L. Drag reduction by additives[J]. Annual Review of Fluid Mechanics, 1967 (1): 367 – 384.
- [6] PINHO F T, WHITELAW J H. Flow of non-newtonian fluids in a pipe [J]. Journal of Non-Newtonian Fluid Mechanics, 1990, 34: 129 - 144.
- [7] TABOR M, DE GENNES P G. A cascade theory of drag reduction [J]. Europhysics Letter, 1986, 2(7): 519 – 522.
- [8] LUCHIK T S, TIEDERMAN W G. Turbulent structures in low-concentration drag-reducing channel flows [J]. Journal of Fluid Mechanics, 1988, 190(5): 241-263.
- [9] WEI T, WILLMARTH W W. Modifying turbulent structure with drag-reducing polymer additives in turbulent channel flows [J]. Journal of Fluid Mechanics, 1992, 245: 619-641.
- [10] BERKOOZ G, HOLMES P, LUMLEY J L. The proper orthogonal decomposition in the analysis of turbulent flows[J]. Annual Review of Fluid Mechanics, 1993, 25: 539-575.
- [11] CHATTERJEE A. An introduction to the proper orthogonal decomposition [J]. Current Science, 2000, 78

(7): 808 - 817.

- [12] HOLMES P, LUMLEY J L, BERKOOZ G. Turbulence, coherent structures, dynamical systems and symmetry [M]. Cambridge: Cambridge University Press, 1996: 26 - 35.
- [13] DELVILLE J, UKEILEY L, CORDIER L, et al. Examination of large-scale structures in a turbulent plane mixing layer. Part 1. Proper orthogonal decomposition [J]. Journal of Fluid Mechanics, 1999, 391, 91 – 122.
- [14] GUNES H, RIST U. Proper orthogonal decomposition reconstruction of a transitional boundary layer with and without control[J]. Physics of Fluids, 2004, 16(8): 2763-2784.
- [15] PRABHU R D, COLLIS S S, CHANG Y. The influence of control on proper orthogonal decomposition of wallbounded turbulent flow [J]. Physics of Fluids, 2001, 13(2): 520-537.
- [16] GORDEYEV S V, THOMAS F O. Coherent structure in the turbulent planar jet. Part 1. Extraction of proper orthogonal decomposition eigenmodes and their self-similarity [J]. Journal of Fluid Mechanics, 2000, 414: 145 – 194.
- [17] SAMANTA G, OXBERRY G M, BERIS A N, et al. Timeevolution K – L analysis of coherent structures based on DNS of turbulent Newtonian and viscoelastic flows [J]. Journal of Turbulence, 2008, 41(9): 1–25.
- [18] SAMANTA G, BERIS A N, HANDLER R A, et al. Velocity and conformation statistics based on reduced Karhunen-Loeve projection data from DNS of viscoelastic turbulent channel flow [J]. Journal of Non-Newtonian Fluid Mechanics, 2009, 160(1): 55-63.
- [19] LUMLEY J L. The structure of inhomogeneous turbulent flows [C]//Atmospheric Turbulence and Radio Wave Propagation. [S. l.]: Yaglom A M and Tararsky V I, 1967: 166-178.
- [20] SIROVICH L. Turbulence and the dynamics of coherent structures, Part I: Coherent structures [J]. Quarterly of Applied Mathematics, 1987, 45(10): 561 – 590.
- [21] KAWAGUCHI Y, YU B, WEI J J, et al. Rheological characterization of drag – reducing cationic surfactant solutionshear and elongational viscosities of dilute solutions [C]// Proceedings of the Fourth ASME-JSME Joint Fluids Engineering Conference. Honolulu, Hawaii: American Society of Mechanical Engineerings, 2003; 721 – 728.

(编辑 杨 波)