文章编号:1674-2974(2019)07-0086-10

DOI:10.16339/j.cnki.hdxbzkb.2019.07.010

等离子体流动控制试验与仿真对比研究

李正农*,王鹏,张学文

(湖南大学建筑安全与节能教育部重点实验室,湖南长沙410082)

摘要:采用数值模拟与风洞试验相结合的方法,研究了当来流风速为7m/s、湍流度小于10%时,在4种不同方向的等离子体射流激励下,低矮房屋平屋面上流动分离的规律.研究结果表明:施加顺风向等离子体激励,能减小屋面的平均风压系数和极值风压系数;施加逆风向等离子体激励,能增大屋面前檐的平均风压系数和极值风压系数;施加引起由中间射向两边的等离子体激励,能增大屋面前檐的平均风压系数和极值风压系数;施加引起由中间射向两边的等离子体激励,能增大屋面前檐的平均风压系数和极值风压系数,能减小屋面后檐的平均风压系数和极值风压系数, 6时能增大屋面中间的等离子体激励,能减小屋面前檐以及屋面后檐的平均风压系数,同时能增大屋面中间的平均风压系数和极值风压系数.

关键词:流动控制;等离子体;风洞试验;数值模拟 中图分类号:TU312.1 **文献标志码:**A

Comparative Study of Experiment and Simulation on Plasma Flow Control

LI Zhengnong[†], WANG Peng, ZHANG Xuewen

(Key Laboratory of Building Safety and Energy Efficiency of the Ministry of Education, Hunan University, Changsha 410082, China)

Abstract: This article studied the rule of flow separation in low-rise building with flat roof through the combination of experimental method and numerical simulation, when the wind speed is 7 m/s and the turbulence is less than 10%. The results indicated that the mean wind pressure coefficient and extreme wind pressure coefficient of the roof decreased when applying along-wind plasma actuation; The mean wind pressure coefficient and extreme wind pressure coefficient increased in the front portion of the roof, and decreased in the back portion of the roof when applying headwind plasma actuation; The mean wind pressure coefficient and extreme wind pressure coefficient increased in the front portion of the roof and decreased in the back portion of the roof when applying the plasma actuation from middle to the both sides; The mean wind pressure coefficient decreased in the front portion of the roof and in the back portion, and the mean wind pressure coefficient and extreme wind pressure coefficient increased in the middle portion of the roof when applying the plasma actuation from the both sides to middle. The results of this paper can provide reference for wind resistance studies of building.

Key words: flow control; plasma; wind tunnel experiment; numerical simulation

* 收稿日期:2018-09-23
 基金项目:国家自然科学基金资助项目(51678233,51478179), National Natural Science Foundation of China(51678233,51478179)
 作者简介:李正农(1962-),男,湖北武汉人,湖南大学教授,博士生导师

[†]通讯联系人, E-mail: zhn88@263.net

在各种自然灾害当中,风灾对人们的生活生产 影响最大.虽然其作用幅度一般比地震小,但其发 生的频率却比地震高得多.国内外统计资料表明, 众多的自然灾害中,风灾造成的损失位列各种灾害 之首^{II},近年来,风灾造成的损失逐年增加,比如, 2016年9月,"莫兰蒂"台风造成17907间房屋损 毁,直接经济损失至少102亿元,同时造成多人死 亡.风灾造成的经济损失及人员伤亡巨大.如果在 风灾发生前,能够对建筑进行有效的抗风设计来减 少结构受到的风荷载,经济损失和人员伤亡将会得 到一定的控制.

建筑的抗风问题是近年来风工程研究的热点. 国内外有关科研学者通过现场实测、风洞试验、数 值模拟等研究方法进行了大量建筑物风载特性的 研究,并取得了重要的研究结论和成果.程志军等 人²³揭示了结构风致破坏机理分别有流动分离、内 外压力共同作用、风荷载作用下的动力效应,其中 流动分离是导致建筑物破坏最普遍的原因.

众多学者对如何减小建筑物所受风荷载进行 了研究,传统的抗风设计是增加结构的强度和刚度 来抵抗风荷载,这是一种消极、不经济的方式,随着 结构抗风的发展,流动控制是基于建筑物受风荷载 破坏的机理而提出的一种方法. 流动控制称为边界 层控制,指采取一定的局部控制措施来改变物体周 围的全局流场,而达到改善流场结构、兴利减弊效 果的方法. Choi 等人四认为流动控制能实现延迟或 者加速流动的转捩、减弱或者加强湍流掺混以及抑 制或者促进分离等,从而实现控制尾流区的湍流结 构、加强传热传质、减阻增升以及抑制流动引起的 振动和噪声等目的. 流动控制分为被动流动控制及 主动流动控制. 被动流动控制不需要任何辅助能量 的输入,主要通过改变建筑结构的气动外形和边界 条件等方式,从而实现不同的流动控制目的.尾部 设置障碍物、水平或竖向贯穿开洞、增加表面粗糙 度和优化截面形状等 4 都是常见的被动流动控制. 主动流动控制需要借助于辅助能量,向流动环境中 直接注入合适的扰动模式,系统内在模式相耦合达 到控制边界层流动的目的. 向流场中注入角动量¹⁵¹、 等离子体流动控制师及采用吸/吹气方法师控制结构 的风荷载及风致响应是常见的主动流动控制.研究 表明¹⁷,被动控制具有控制不灵活、控制效果不明显 等缺点,而主动控制则具有易控性及控制效果好等 优点.等离子体流动控制是运用最广泛的主动流动 控制方法6.

等离子体是处于一定温度下的电离气体,通常 等离子体被称为"物质的第四态",它是由许多带电 粒子组成的一个体系.等离子体可从外加电磁场中 获得能量,使其产生温度和压强的升高或者产生宏 观的定向运动.利用等离子体的这一特性,可以对 流场施加一定的可控扰动,在主动流动控制领域表 现出潜在的应用前景^[8].

截止目前,等离子流动控制主要运用于航天飞 行器中¹⁹⁻¹⁰,等离子体流动控制在建筑抗风领域研究 还很少,本文是基础性研究,研究基本现象,旨在将 等离子体流动控制运用到建筑风工程中,先对简单 的情况进行研究.航天飞行器飞行时主要处于一种 低湍流度的环境中,因此本文是研究建筑物在低湍 流度风场中的情况.在实际情况中,建筑的形态各 异,建筑周围的流场也很复杂,但本文为了方便观 察试验现象,试验选取了一个较为简单的平屋顶进 行研究.

1 试验概况

1.1 试验设备

试验在湖南大学风洞试验室的 HD-3 大气边界 层风洞中进行,该风洞为低速、直流边界层风洞.模 型试验区横截面宽 3 m,高 2.5 m,试验段风速 0.5~ 20.0 m/s 连续可调.大气边界层模拟风场调试和测 定用澳大利亚 TFI 眼镜蛇三维脉动风速测量仪 (Cobra Probe)进行测量.该仪器的测量精度为 0.5 m/s,测量范围为 2~100 m/s.可用来测量流场的平均 风速、湍流度以及脉动风功率谱等数据.风压测量、 数据采集与处理系统采用美国 Scanivalve 扫描阀公 司的 DSM3400 电子压力扫描阀系统.该系统能接 8 个压力扫描阀采集模块,每个扫描阀采集模块可接 64 个测点.采样频率为 312.5 Hz,量程为±10 英寸 水柱.

等离子体激励器有很多种,常见的有辉光放 电、电晕放电、介质阻挡放电、大气压辉光放电、射 频电晕放电、微波放电等.介质阻挡放电(DBD)激励 器放电电极安装在介质板两侧,放电发生在电极附 近,放电空间受限制较小,有利于生成较大面积的 等离子体层,由于介质的存在,避免了火花或电弧 的产生.介质阻挡放电激励器包括对称结构和非对 称结构两种常见的形式,非对称结构激励器,多应 用于流动控制领域,图1为非对称介质阻挡放电激 励器示意图,文中采用的介质阻挡等离子体激励器 两电极中心的中心间距为4mm.电极采用铜片,长 度为170mm,宽度为4mm,厚度0.1mm,绝缘平板 采用聚四氟乙烯,试验时,将电极用环氧树脂类粘 胶剂粘接在绝缘平板的上、下表面.在试验中,为提 高激励强度和扩大激励范围,试验中将6个等离子 体激励器组合使用,其上电极连接电源的正极,同 时下电极接地.图2为试验时的等离子体激励器, 试验时,两边粘在模型侧面,地面上的线将其固定 在地面上.高压高频电源给平板上的等离子体激励 器提供能量,使电极间具有电势差并能够维持稳定 的放电现象.电源的输出电压和频率连续可调,范 围分别为0~30 kV和5~20 kHz,且输出波形为正弦 波.试验时,等离子体激励器两端的峰-峰值电压皆 采用15 kV,频率皆采用6.5 kHz.



Fig.1 The schematic of the DBD plasma actuator



图 2 试验时的等离子体激励器 Fig.2 The plasma actuator during the experiment

1.2 试验模型

试验模型为无挑檐的平屋顶低矮房屋,形状为 长方体.模型几何缩尺比为1:40,模型尺寸为177.5 mm(长)×118 mm(宽)×200 mm(高),如图3所示.

低矮房屋由4面墙体和1块屋盖组成,等离子激励器安装在平屋顶上.墙体厚度为1mm.屋板材料采用聚四氟乙烯,厚度1mm,相对介电常数为5.5.图4为低矮房屋放置在风洞试验室试验段,其阻塞率远小于5%,满足风洞试验要求.



图 3 平屋顶低矮房屋示意图





图 4 试验布置图 Fig.4 Photograph of experimental set-up

1.3 风场及试验工况

大气边界层的模拟,平均风速剖面和湍流度剖 面如图 5 所示.其风速介于 5.5~7 m/s 之间,湍流度 小于 10%,屋面高度处风速为 7 m/s,湍流度小于 2%.



Fig.5 Profile of mean velocity and turbulence intensity

屋盖由 2 块平板组成,每块平板都装有 3 对电极,所有电极都平行于屋盖前缘,每对电极诱导的 射流都平行于屋面.根据两块平板的射流方向来 分,屋盖的等离子体激励器有 4 种不同的布置方 式,分别命名为工况 A、B、C 和 D,如图 6 所示.图 6 中的屋盖安装在图 3 中的低矮房屋上.图 7 展示了 各工况在截面 2-2 的剖面图.其中,工况 A 诱导的 射流方向和来流方向相同,即引起顺风向射流;工 况 B 诱导的射流方向与来流方向相反,即引起逆风 向射流;工况 C 能诱导出由屋盖中间射向屋檐两侧 的射流;工况 D 能诱导出由屋檐两侧射向屋盖中间 的射流.





Fig.7 Cross-section sketch of flat roofs in section 2-2

测点布置基于对称性,测量只在中间及一测进行,在平屋盖中线及一侧共设置两排测压孔,如图 3 中虚线位置所示,测点布置图如图 6 所示.两排共有 12 个测压孔.两排测压孔所在的截面分别命名为截面 1-1 和截面 2-2,分别处于 y = 20.75 mm 和 y = 88.75 mm 处.每个测压孔的直径为 1.2 mm.连接扫描阀的绝缘塑料管(内径 1 mm)的末端连接钢管,钢管(长度 10 mm,内径 1 mm)的另一头插入测压孔中,沿着顺风向依次对各工况下的测孔进行编号,则截面 1-1 包括 B1、B2、B3、B4、B5 和 B6;截面 2-2 包括 Z1、Z2、Z3、Z4、Z5 和 Z6.由于电极布设方式不完全一样,导致图 6 中工况 A、B、C 和 D 之间的测孔位置存在差别.图 8 展现了等离子体激励器在黑暗房间中的发光现象.



图 8 激励器发光图 Fig.8 The light of the glow discharge

2 模拟概况

2.1 等离子体的处理

众多研究学者在结构抗风研究中,对房屋进行 现场实测研究[1].但现场实测研究对客观条件要求 苛刻,还需要大量的人力物力,相反,数值模拟是一 种简便低成本的研究方法四.为了研究等离子激励 的流动控制机理,需要对等离子体模型进行简化, 并建立合理的计算模型.对 DBD 等离子体激励器进 行简化的计算模型有多种,例如基于唯象模型的仿 真,以及粒子群-蒙特卡罗的模型.但是,由于流体 力学计算本身特别复杂,存在着流动分离、旋涡等 复杂的流动结构,使用电场和流场耦合等算法会非 常复杂,计算工作量会非常大.因此,本文采用 Shyy 等人^[13]提出的一种唯象模型,其主要原理就是 根据试验和理论分析,得到等离子体激励器产生的 电场力分布范围以及大小,并将得到的电场力作为 体积力,直接将其添加到流场计算的 N-S 方程中, 从而模拟出等离子体激励对流场的影响.

Shyy 根据经验和理论分析,认为可以将等离子 体激励器作用的区域简化为一个宽度为b、高度为a 的三角形区域 OAB,如图 9 和图 10 所示.图 9、图 10 分别表示等离子体激励器实际产生的电场线和 简化后电场线的分布.从图 9 中可以看出,由于等 离子体激励器产生的电场线在正极附近非常集中, 而在负极上的分布很均匀,电场强度随着与正极的 距离的增大而减小,因此,可以将其近似为平行于 OAB 三角形 AB 边的电场,电场强度近似为线性分 布,在原点 O 处具有最大的电场强度 E₀,在 OA、OB 以及 AB 边上的电场强度为截断电场强度 E_b.当电 场强度低于截断电场强度 E_b时,电场力的强度不能 击穿空气而不能产生等离子体,因此可以忽略不计. 在整个三角形区域内,电场力平行于 AB 边,并呈线 性分布.



图 9 实际电场线分布示意图 Fig.9 The schematic of the actual electric field lines



图 10 间化后电吻分布示息图 Fig.10 The schematic of the simplified electric field lines

从简化后的电场分布示意图可以看出电场强度值在原点处最大,随着 x,y 的增加,以线性关系逐渐递减.整体呈阶梯分布,电场强度

$$|E| = E_0 - k_1 x - k_2 y,$$

$$k_1 = \frac{E_0 - E_b}{b}, k_2 = \frac{E_0 - E_b}{a}$$
(1)

式中:*E*₀为原点处的电场强度值,定义为最大电场 强度;*E*_b为*AB*边界上的电场强度值,定义为截止电 场强度,小于此值,则不计电场力的作用.

根据电场的方向平行于三角形斜边 *AB*,可以得到电场强度在 *x* 和 *y* 方向的大小分别为:

$$E_{x} = \frac{Ek_{2}}{\sqrt{k_{1}^{2} + k_{2}^{2}}}, E_{y} = \frac{Ek_{1}}{\sqrt{k_{1}^{2} + k_{2}^{2}}}$$
(2)

根据 Shyy 提出的唯象模型,等离子体诱导的 *x* 和 *y* 方向的体积力为:

$$F_{\tan ex} = \nu \alpha \rho_c e_c E_x \Delta t \delta \tag{3}$$

$$F_{\text{tan ey}} = \nu \alpha \rho_{c} e_{c} E_{y} \Delta t \delta \tag{4}$$

本文中等离子体有效三角形区域的底边取 4 mm,高取 2 mm,峰-峰值电压为 15 kV,其它参数取 值如下: v 为频率取 6.5 kHz; α 为弹性碰撞有效系 数,取为 1;电荷的密度 $\rho_e = 1 \times 10^{11}$ cm⁻³;电子电荷 常数 $e_e = 1.602 \times 10^{-19}$ C;边界的截止电压 $E_b = 30$ kV/cm;放电时间 $\Delta t = 6.7 \mu$ m; δ 为狄克拉函数,用来 确定电场力的范围,当 $E \ge E_b$,取 $\delta = 1$,反之为 0.

UDF 是 Fluent 软件提供给用户的接口,用户能 够通过输入 UDF 与 Fluent 软件进行数据交流,从而 解决一些 Fluent 未定义的问题.通过二次开发接 口将用户自定义的函数(UDF)将体积力输入到 Fluent 中.

2.2 控制方程

流体的流动与传热过程千变万化,十分复杂, 但都遵循自然界的普遍规律,Fluent 数值模拟遵循 质量守恒方程、动量守恒方程、能量守恒方程三大 基本方程.

1)质量守恒方程

质量守恒方程在流场中的数学表达,又称作连续性方程.流场中任意一流体微元,单位时间内通过控制面流入的质量等于控制体中质量的增量.质量守恒的方程为:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial (\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial (\rho v)}{\partial y} + \frac{\partial (\rho w)}{\partial z} = 0$$
(5)

式中:*ρ* 为流体密度;*t* 为时间;*u*、*v*、*w* 分别表示 *x*、*y*、 *z* 3 个方向流体的流速.

2)动量守恒方程

动量守恒在流场中的数学表达式,又称作运动 方程. 控制体受到的外力以及单位时间内流入控制 体的动量等于单位时间内控制体中流体动量的增 量. 动量守恒方程为:

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho u_i) + \frac{\partial}{\partial x_i}(\rho u_i u_j) = -\frac{\partial p}{\partial x_i} + \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j} + \rho g_i + F_i \qquad (6)$$

式中:p为静压; τ_{ij}为应力张量; g_i为i方向上的重力体积力; F_i则表示其它源项.等离子体体积力与坐标的关系通过 Fluent 的自定义函数添加到 N-S 方程中作为源项. Fluent 会根据自定义函数中的等离子体施加区域和对应体积力大小,在相应区域添加上体积力,就可模拟出等离子体激励对流场的影响.

3)能量守恒方程

能量守恒定律是单位时间内外界传递到控制体的各种能量之和与该控制体在单位时间内能量的增量相等.能量守恒定律的本质是热力学第一定律,有热量交换的流体都满足该定律.能量守恒方程是关于能量守恒定律的数学描述,能量守恒方程为:

$$\frac{\partial(\rho T)}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho UT) = \operatorname{div}\left(\frac{k}{c_{\rm p}} \operatorname{grad} T\right) + S_{\rm T}$$
(7)

式中:*T* 表示温度;*c*_p 表示比热容;*k* 表示流体的传 热系数;*S*_T 为粘性耗散项,包括粘性作用所产生的 机械能和内热源转化为热能的部分.

2.3 计算域、边界条件及网格

对所研究的对象建立物理模型,并将其抽象成 数学、力学模型,然后确定结构周围流场空间的区 域.本文研究等离子体激励对低矮房屋周围风场的 影响,所建立的模型与风洞试验所使用的模型一 致,建立的模型如图 11 所示.



图 11 数值模拟低矮房屋模型 Fig.11 The numerical model of low-rise building

文中所建立模型的计算区域的尺寸为3000mm×2000mm×800mm,阻塞率为1.78%,同时也保证流场在计算区域内能够得到充分发展.数值模拟使用的网格采用结构化网格,其占用内存小,计算所需的资源较非结构化网格少.为了能够在结构表面加密网格,本文对计算域采用C型块的划分,共有1174400个网格,1203410个节点,如图12所示.



皆12 「并內格 Fig.12 The compute grid

人口处数值模拟风剖面与湍流度剖面如图 5 所示,其与风洞试验风剖面、湍流度剖面一致,数值 模拟入口边界条件与风洞试验入口边界条件一致.

出口处选用充分发展的自由出流边界(out-flow),流域顶部、两侧面以及建筑表面和地面选用 无滑移的静止壁面(wall).

为了减少计算所需的时间,加快收敛进度,在 进行大涡模拟前,首先使用雷诺平均法(RANS)来 进行与时间无关的稳态计算,并为后续大涡模拟创 造初始流场.稳态计算时,湍流模型选用具有较高 精度和稳定性的 RNG *k*-*e* 模型,并使用非平衡壁面 函数(Non-Equilibrium Wall Functions)来对近壁面 进行处理,从而补充湍流模型.流体材料选用理想 不可压缩气体,材料参数使用默认值.速度压力方 程组采用 SIMPLEC 方法进行解耦,离散格式使用二 阶迎风格式 (Second Order Upwind).在稳态计算收 敛以后,对流场进行初始化,这样能够利用稳态计 算的结果作为大涡模拟的初始流场,从而加快大涡 模拟的收敛速度.在使用大涡模拟计算时使用 Smagorinsky-Lilly 模型,同时使用基于解耦思想的 SIMPLEC 算法来对离散方程进行解耦,使用标准 (Standard)离散格式离散压力项,使用中心差分格 式(Bounded Central Differencing)来离散动量方程, 同时瞬态方程的离散格式使用二阶隐式格式(Second Order Implicit).

对于稳态的模拟计算,收敛标准为各项残差下降至 10⁻⁵ 以下,对于大涡模拟,设置 10⁻⁴ 作为收敛的标准.瞬态计算的时间步长取为 0.005 s.

为了便于风洞试验与数值模拟的对比,在数值 模拟中设置的监测点的数量与位置与试验中测压 孔的数量与位置一致.

3 风洞试验与数值模拟结果的对比

3.1 平均风压系数的变化

风压系数是结构风工程中一个重要的参数,本 文参考点位置的坐标为 x=-1.2 m,y=-0.088 5 m,z= 0.2 m,无量纲的风压系数 C_p的计算公式如下:

$$C_{\rm p} = \frac{p_{\rm i} - p_{\rm 0}}{0.5 \,\rho U_{\rm 0}^2} \tag{8}$$

式中: p_i 为测孔处的风压; p_0 为参考点的风压; ρ 为空气密度,取 1.225 kg/m³.

同时,由于各测孔所测的风压是非稳态的,因此采用时平均风压值.平均风压系数 *C*_{p.men}为:

$$C_{\rm p,mean} = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} C_{\rm p}(t_i)$$
(9)

式中:N代表每一测点时程的数据量.

为了便于比较风洞试验及数值模拟屋面在等离 子体激励前后屋面平均风压系数的变化,将各测点 的风压系数进行分析,具体见图 13.

对于工况 A、工况 B、工况 C、工况 D 无等离子 体激励时风洞试验的屋面平均风压系数分布的位置 及大小与数值模拟的基本一致,差异在 3%以内.这 个差异由模拟过程中的假设及采集仪器的稳定性等 原因造成,但对于本文来说差异在可接受范围之内. 文中计算风压系数的变化量取风洞试验和数值模拟 的平均值,屋面平均风压系数的最小值出现在屋面 后檐,屋面平均风压系数介于-0.67~-0.60之间.施 加顺风向等离子体激励,能减小屋面的平均风压系 数,屋面前檐减小量最大,最大处减小了 6.4%;施加 逆风向等离子体激励,能增大屋面前檐的平均风压 系数,最大处增大了 11.3%,同时减小了屋面中部及 后檐的平均风压系数,最大处减小了 4.6%;施加引起由中间射向两边的等离子体激励,能增大屋面前檐的平均风压系数,最大处增大了 6.5%,能减小屋面后檐的平均风压系数,最大处减小了 4.3%;施加引起由两边射向中间的等离子体激励能减小屋面前檐以及屋面后檐的平均风压系数,最大处减小量了 3.1%,同时能增大屋面中间的平均风压系数,最大处增大了 3.2%.



3.2 极值风压系数的变化

房屋在风灾下的破坏往往是由于风荷载超过 了房屋的承载力引起,建筑物在风灾下的破坏是由 于风压极值超过房屋的承载力引起,因此本文对风 洞试验及数值模拟所测得的数据进行处理,计算出 90%保证率下的极大值风压系数及 90%保证率下的 极小值风压系数的变化,见图 14.

对于工况 A、工况 B、工况 C、工况 D 无等离子体激励时风洞试验的屋面在 90%保证率下极值风

压系数分布的位置及大小与数值模拟的一致,差异 在 3%以内.这个差异由模拟过程中的假设及采集 仪器的稳定性等原因造成,但对于本文来说差异在 可接受范围之内.文中计算风压系数的变化量取风 洞试验和数值模拟的平均值,施加顺风向等离子体 激励,在 90%保证率下,屋面的极大值风压系数均 减小,最大处减小了 5.5%;施加逆风向等离子体 激励,在 90%保证率下,屋面前檐处极大值风压系



Fig.14 The extreme wind pressure coefficient belos 90% guaranty rate

数增大,最大处增大了 15.8%,其他地方均减小,最 大处减小了 4.5%;屋面前檐处极小值风压系数增 大,最大处增大了 11.3%,其他地方均减小,最大处 减小了 4.5%;施加引起由中间射向两边的等离子体 激励,在 90%保证率下,在屋面前檐处极大值风压 系数增大,最大处增大了 8.2%,其他地方均减小,最 大处减小了 5.5%,在屋面前檐处极小值风压系数增 大,最大处增大了 5.8%,其他地方均减小,最大处减 小了 6.7%;施加引起由两边射向中间的等离子体激 励,在 90%保证率下,在屋面前檐处极大值风压系 数减小,最大处减小了 2.7%,其他地方均增大,最大 处增大了 3.2%;在屋面前檐处极小值风压系数减 小,最大处减小了 2.9%,其他地方均增大,最大处增 大了 3.0%.

由于屋面上部的剪切层产生的环流,形成涡旋 区,涡旋气流的风向与来流风相反,因此会在屋面 产生吸力,文中整个屋面都是负压,屋面负压大小 与漩涡区的位置和屋顶近壁面流速有关,在本文中 各工况下,屋顶近壁面来流风速和漩涡的位置在等 离子激励作用下各不相同,来流工况 A 引起顺风向 射流,顺风向射流使位于屋面后檐的旋涡增大并向 下游移动,减小了屋面正上方的旋涡,顺风向等离 子体射流使该区域流体的流速加快,从而导致整个 屋面风压系数变小,增大了屋面的负压;工况 B 引 起逆风向射流,逆风向射流能在屋面后半部分的上 方诱导出两个反向旋转的旋涡,同时减小了屋面正 上方的旋涡, 逆风向的射流使屋面流体流速减小, 从而导致屋面前檐的风压系数增大,减小了屋面前 檐的负压,屋面中部及后部风压系数减小,增大了 屋面中部及后部的负压;工况 C 引起屋盖中间射向 屋檐两侧的射流,使屋面后半部分的旋涡增大并向 下游移动,屋面正上方的旋涡减小并向下游移动, 诱导的射流减小了屋面前檐来流风速,增大了屋面 后檐来流风速,从而使屋面前缘风压系数增大,减 小了屋面前檐的负压,屋面中部及后檐风压系数减 小,增大了屋面中部及后檐的负压;工况 D 引起屋 檜两侧射向屋盖中间的射流,使屋面后半部分的旋 涡增大并向下游移动,屋面正上方的旋涡减小并向 下游移动,在屋面前檐形成了一个新旋涡,诱导的 射流使减小了屋面后檐来流风速,增大了屋面前檐 来流风速,从而使屋面前缘及后檐风压系数减小, 增大了屋面前檐及后檐的负压,屋面中部的风压系 数增大,减小了屋面中部的负压.其流线图变化见 图 15.





4 结 论

通过在房屋上安装等离子体激励器诱导出 4种 不同方向的等离子体射流进行风洞试验,试验研究 了不同方向的等离子体射流对屋面平均风压系数 和极值风压系数的影响.采用 Fluent 对试验工况进 行数值模拟,研究了不同方向的等离子激励对屋面 平均风压系数及极值风压系数的影响.试验结果和 数值模拟结果吻合.试验结果表明:等离子体能有 效地进行流动控制,能改善屋面的局部风压系数的 大小及分布,可用于建筑结构抗风.具体描述 如下:

1)本文的数值模拟简化方法能有效地模拟出 等离子体的激励效果.在边界条件与风洞试验条件 一致的情况下,将等离子体激励简化为体积力通过 UDF 接口加入到数值模拟软件中,数值模拟结果与 风洞试验结果吻合.

2)施加不同方向的等离子体对平屋顶屋面的 平均风压系数和极值风压系数的影响不同,但在不 同方向的等离子体激励下,极值风压系数的变化规 律与平均风压系数的变化规律一致.

3)在湍流度小于 10%的时候,等离子体流动控制能有效地减小局部风荷载,施加逆风向等离子体激励及中间射向两边的等离子体激励能有效减小 屋面前檐的风荷载,但施加逆风向等离子体激励对 屋面前檐风荷载减小效果更明显,施加引起由两边 射向中间的等离子体激励,能有效减小屋面中间的 风荷载,这对以后的结构抗风具有参考意义.

参考文献

[1] 黄本才.结构抗风分析原理及运用[M].上海:同济大学出版社,

2001:9-15.

HUANG B C.Principle and application of structural wind resistance analysis [M]. Shanghai:Tongji University Press, 2001:9—15. (In Chinese)

- [2] 程志军,楼文娟,孙炳楠,等. 屋面风荷载及风致破坏机理[J]. 建筑结构,2000,21(4):39-47.
 CHENG Z J,LOU W J,SUN B N,*et al.* Wind load on roof structures and mechanism of wind -induced damage [J]. Journal of Building Structures,2000,21(4):39-47.(In Chinese)
- [3] CHOI H, JEON W P, KIM J. Control of flow over a bluff body [J]. Annual Review of Fluid Mechanics, 2008, 40:113–139.
- [4] 李正农,宫博,卢春玲,等.低矮建筑物的抗风研究现状[J].自然 灾害学报,2007,16(6):115—121.
 LI Z N, GONG B,LU C L,*et al.* Status quo of research on wind-resistance of low-rise buildings [J]. Journal of Natural Disasters, 2007,16(6):115—121.(In Chinese)
- [5] KUBO Y, MODI V J, KOTSUBO C.Suppression of wind-induced vibrations of tall structures through moving surface boundary-layer control [J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 1996, 61:181–194.
- [6] 吴云,李应红.等离子体流动控制研究进展与展望[J].航空学报,2015,36(2):381-405.
 WU Y,LI Y H. Progress and outlook of plasma flow control [J]. Acta Aeronautica ET Astronautica Sinica,2015,36(2):381-405. (In Chinese)
 [7] 辛大波,欧进萍.定常吸气改善桥梁断面风致静力特性的数值
- [7] 辛人波, 欧进泙. 定常吸气改善桥采断面风致带力特性的数值 研究[J]. 沈阳建筑大学学报,2008,24(1):1-5. XIN D B,OU J P. Numerical investigation in improving aerodynamic performances of drag force of cross section for bridge box girders by steady air-suction [J]. Journal of Shengyang Jinzhu University Natural Science, 2008,24(1):1-5.(In Chinese)
- [8] 马腾才,胡希伟,陈银华. 等离子体物理原理[M]. 合肥:中国科学技术大学出版社,2012:368—370.
 MATC,HUXW,CHENYH. Plasma physics[M]. Hefei:Press of University of Science and Technology of China,2012:368—370.(In Chinese)
- [9] POST M L, CORKE T C. Separation control on high angle of attack airfoil using plasma actuators [J]. AIAA Journal, 2004, 42 (11): 2177–2184.
- [10] LI Y H, WU Y, ZHOU M, et al. Control of the corner separation in a compressor cascade by steady and unsteady plasma aerodynamic actuation[J]. Experiments in Fluids, 2010, 48(6):1015-1023.
- [11] 李正农,余蜜,吴红华,等.某低矮模型房屋实测风场和风压的相关性研究[J]. 湖南大学学报(自然科学版),2016,43(5):70-78.

LI Z N, YU M, WU H H, *et al*. Correlation research of the measured wind field and wind pressure of a low-rise building [J]. Journal of Hunan University (Natural Sciences), 2016, 43(5):70–78. (In Chinese)

- [12] 卢春玲,李秋胜,黄生洪,等.大跨度屋盖风荷载的大涡模拟研究[J].湖南大学学报(自然科学版),2010,37(10):7—12.
 LU C L,LI Q S,HUANG S H,*et al.* Large eddy simulation of wind loads on long-span roofs [J]. Journal of Hunan University(Natural Sciences),2010,37(10):7—12.(In Chinese)
- [13] SHYY W, JAYARAMAN B, ANDERSSON A. Modeling of glow discharge-induced fluid dynamics[J]. Journal of Applied Physics, 2002,92(11):6434-6443.