双幅钢箱梁竖弯涡振气动力演变特性

徐胜乙1,方根深1.2,赵林1.2,宋神友3,葛耀君1.2

(1.同济大学土木工程防灾减灾全国重点实验室,上海 200092;

2. 同济大学桥梁结构抗风技术交通行业重点实验室,上海 200092; 3. 深中通道管理中心,广东 中山 528400)

摘要: 双幅钢箱梁桥是工程实践中一种常用的大跨度连续梁桥型式,但并列双箱复杂的旋涡脱落和交互作用可能 引发显著的涡激振动现象,影响结构的疲劳性能和行车舒适性。本文以某六边形双幅钢箱连续梁桥为工程背景,对 大比例节段模型开展了测振、测压风洞试验,对比了双幅钢箱梁在不同间距下竖弯涡振全过程(涡振前、上升区、振 幅极值点、下降区及涡振结束)的分布气动力演变特点,提出了有效控制双幅钢箱梁桥涡振的气动措施。研究表明, 双幅钢箱梁桥涡振锁定区间长、振幅大,+3°为最不利攻角,涡激力的倍频效应与间距和双幅箱梁涡振的振幅均有 关。在小间距及低风速时,上、下游梁背风侧的分布气动力对涡激振动起到增强作用;在大间距或较小间距且高风 速时,开槽附近上表面和下游梁斜腹板位置的分布气动力对涡激力起主要增强作用,也是双幅钢箱梁产生大幅涡激 振动的诱因。提出了槽间裙板与两端风嘴组合的综合气动控制措施,通过切断槽间涡的传播途径从而降低桥面处 分布气动力对涡激力的贡献,该措施可有效减弱双幅钢箱梁桥的竖弯涡振。

关键词:桥梁抗风;双幅钢箱梁;涡激振动;风洞试验;分布气动力;气动措施 中图分类号:U441⁺.3 文献标志码:A 文章编号:1004-4523(2024)07-1139-12 DOI:10.16385/j.cnki.issn.1004-4523.2024.07.006

引 言

涡振是一种在低风速下就很容易出现的风致振 动现象,在特定风速下,气流流经结构会产生分离与 再附,并形成周期性的脉动作用,当脉动力与结构频 率接近时便会激发起结构产生较大幅度的振动,而 结构的振动又会对周边气流形成某种反馈作用,表 现出一定的气弹效应;涡激振动的气动阻尼随振幅 增大会逐渐由负转正,从而限制振幅的持续增长,表 现为一种限幅振动。长期的涡激振动会导致桥梁结 构发生疲劳损伤,同时影响行车安全性和舒适性。 开展桥梁结构涡振研究、提出合适的控制措施并探 究涡振发生和控制的机理,是保证桥梁长期安全服 役的关键内容。

现有桥梁涡激振动的主要研究方法包括物理风 洞试验、计算流体力学、现场实测以及理论分析等, 其中,风洞试验具有干扰因素少、结果真实可信的优 势,是目前应用最为普遍的研究手段¹¹。涡振的控 制一般有三种措施:气动、机械和结构措施。其中, 气动措施只需对断面外形进行优化,具有可操作性 强、控制效果显著和节约成本等优势。虽然气动措 施对于不同断面的控制效果有所差异,但在找到断 面发生涡振的原因后,就能有针对性地选择对应的 气动措施,有一定规律可循。

双幅钢箱梁桥可在提高交通运行效率的同时减 少单跨吊装成本,目前已被大量应用于高速路网中。 但双幅桥上、下两个桥面系统是分离的,流经上游断 面的气流所产生的漩涡脱落直接作用在下游断面 上,复杂的漩涡脱落和交互干扰作用极易激起涡激 振动。Honda等^[2]研究了三列钢箱连续梁的气动稳 定性,发现在20~60 m/s风速区间内相继发生了9 阶不同的竖弯涡振,并观察到气动干扰会放大涡振 响应的现象。陈政清等[3]在并列双箱梁桥风洞试验 中发现,双箱梁桥的气动干扰效应随双幅桥间距的 增加而变化,进而影响涡激振动特性,同时发现增大 阻尼可有效抑制双桥面涡激共振。刘志文等[4]发现 双幅桥的气动干扰效应会降低下游梁的阻力系数, 而对升力和升力矩系数影响较小,说明双幅桥的静 风性能受气动干扰影响较小。文献[4]分别研究了 双矩形断面和双流线型断面涡激振动的气动干扰效 应,发现上游梁对下游梁的干扰效应与上游梁的振 幅有关。朱乐东等^[5]发现并列双箱会显著增大涡激 振动的幅值和涡振锁定区间长度。Kim 等[6]和Ar-

收稿日期: 2022-05-27; 修订日期: 2022-09-11

基金项目:国家自然科学基金资助项目(52108469,52278520);中国科协青年人才托举工程资助项目(2023QNRC001); 上海市教育委员会晨光计划资助项目(22CGA21);中央高校基本科研业务费专项资金资助项目(22120220577)。

gentini等^[7]研究了不同Sc数下双幅桥的涡振响应, 发现仅上游梁Sc数增大时,上、下游梁的涡激振动 振幅均会降低。Park等^[8]研究了两座并列的、不同 自振频率的桥梁,下游梁振动会包含自身频率以及 上游梁的振动频率,并最终形成类似"拍"的振动模 式。秦浩等^[9]通过全桥气弹模型试验,发现了分离 式双幅主梁存在多个涡振锁定区间,并识别了对应 情况下的St数,通过附加阻尼的方式抑制涡振。谭 彪等^[10]系统研究了间距比对平行双幅叠合梁涡振的 干扰效应,表明在小间距比(0.18~0.37)情况下上、 下游梁的气动干扰效应最强,随着间距增加,其干扰 效应开始减弱,但并不可忽略。

针对双幅桥的涡振问题,也有学者开展了机理 分析,并提出气动措施。Meng等^[11]采用CFD (computational fluid dynamics)方法分析了不同断面组合 的双幅桥,发现桥梁背风侧存在三个明显的漩涡脱 落区域,三处漩涡脱落位置脉动风压的频率均与桥 梁频率接近,需要共同控制,提出了组合使用风嘴和 风障的方法消除双幅桥扭转涡振并减小竖弯涡振。 周奇等^[12]采用CFD方法解释了双幅桥底板内侧悬 吊多孔板抑制涡振的机理,并指出需要对不同外形 的主梁断面进行风洞试验确定多孔板的具体安装位 置和尺寸。Seo 等^[13]采用 PIV (particle image velocimetry)方法研究了双幅桥在一个振动周期内槽间 漩涡的变化情况及不同风嘴对涡振的抑制作用。杨 群等^[14]通过CFD方法对比了并列双钝体箱梁不同 间距下上、下游箱梁的涡振振幅和涡振锁定区间,并 从流场的角度进行机理分析。

中央开槽箱梁与双幅箱梁有相似性,学者针对 中央开槽箱梁的多阶涡振现象及气动控制措施进行 了详尽的研究,对双幅桥涡振现象的解释以及气动 控制措施的研究有启示作用。Yuan等^{115]}通过 PIV 试验分析了分体箱梁在不同涡振锁定区间下涡振的 诱因。李志国等[16]提出了在槽间布置格栅控制中央 开槽箱梁涡振的方法,并通过CFD方法分析出断面 涡脱位置,研究了格栅对漩涡尺度的影响。Laima 等^[17]通过 PIV 和测压试验分析了扶手、防撞护栏和 检修轨道等附属构件对中央开槽断面涡振性能的影 响,分别分析了桥梁断面的扭转涡振和竖弯涡振的 诱因。张天翼等[18]提出了竖直裙板、隔流板、三角风 嘴及多种有效气动措施相互组合的方法来控制双箱 叠合梁涡振。段青松等^[19]基于CFD方法分析了半 开口和分离边箱开口断面主梁竖向涡振性能,并展 示了其绕流形态。

针对双幅桥涡振,国内外学者已有丰富的研究 成果,但主要关注双幅桥的涡振性能,或采用CFD 和PIV方法通过流场形态判断双幅桥涡振的诱因, 鲜有研究直接测量双幅箱梁的表面气动力或对其涡振过程的气动力演变特征进行量化。本文采用同步测压、测振试验,对某双幅钢箱连续梁的涡振性能及 其涡振全过程气动力演变特性进行研究,总结了双 幅桥由于气动干扰产生的表面压力和气动力演变特 点,并结合涡振的诱因探讨了适用于双幅桥梁的气 动控制措施,从气动力的角度进一步探究双幅桥涡 振机理。

1 风洞试验及涡振性能

1.1 节段模型

以某大跨度连续梁(单跨110m)为工程背景, 其断面为双幅六边形箱梁,断面尺寸如图1所示。 为了研究双幅桥在不同间距下的涡振特点和气动力 演变规律,根据实际桥梁布置情况,定义桥梁特征宽 度B为20m,特征高度H为4m,设定三种典型间距 比(双幅桥间距d与单幅桥宽度B之比)为0.025, 0.145和0.335。根据不同间距比的涡振特点,有针 对性地提出相应的气动措施。气动措施及节段模型 三维效果图如图2所示,具体研究工况如表1所示。



图1 双幅阶采慎断围头阶反订图(甲位:mm)

Fig. 1 Design diagram of the cross-section of parallel twin bridge (Unit: mm)



图 2 双幅桥梁横断面气动措施

Fig. 2 Aerodynamic countermeasures of the cross-section of parallel twin bridge

	表Ⅰ 土罢上况概况
Tab. 1	Overview of main testing cases

I.	实桥间距/	试验缩尺	间距比	有效气动措施
况	m	间距/cm	d/B	
1	0.5 (最窄间距)	1.67	0.025	上、下游迎风侧风嘴
2	2.9	9.67	0.145	上、下游迎风侧风 嘴+槽间裙板
3	6.7 (最宽间距)	22.3	0.335	上、下游迎风侧风 嘴+槽间裙板

1.2 风洞试验

试验模型几何缩尺比为1:30,模型长度L为 3600 mm,由钢质骨架提供整体刚度,外衣采用轻质 航空木板,行车道防撞栏杆采用有机玻璃柱和ABS 圆管粘结而成。在模型1/4和1/2长度处分别沿断 面布置3排测压孔,测点间距为20~30 mm,每排共 92个测压点,图3为测点布置和风向示意图。测压 管内径为1.1 mm,长度为1000 mm,测压管的长度 和压力信号频率使得压力信号在测压管中发生一定 程度的衰减。图4为测压管长度为1000 mm时的脉 动压力传递函数的相位差和幅值比,传递函数*H*= *P*₁/*P*₀(其中*P*₁为扫描阀测得风压,*P*₀为测压孔处风 压)。可知在涡振范围附近,测压管路对系统频响特 性的影响较小。



图4 测压管路频响修正函数

Fig. 4 Frequency response correction function for pressure measurement pipeline

试验在同济大学 TJ-3大气边界层风洞进行,该 风洞为竖向布置的闭口回流式风洞,试验段宽 15 m、高2 m、长14 m,电机总功率为315 kW,试验 风速在1~17.6 m/s范围内连续可调,试验区流场的 速度不均匀性小于2%、湍流度小于2%、平均气流 偏角小于0.2°,节段模型风洞试验概况如图5和6 所示。

双幅桥节段模型安装在内置于风洞的双层端墙 上,两层端墙相互隔离,分别使用千斤顶固定于风洞



图 5 节段模型和端墙 Fig. 5 Segment model and wall



图 6 桥面布置细节 Fig. 6 Bridge deck layout details

壁,使双幅桥之间仅存在气动干扰,避免由端墙产生的机械干扰。模型端部与端墙的间距足够小且试验时不会发生接触,避免模型端部产生三维绕流效应。每幅桥两端与吊臂相连,吊臂通过上、下4根弹簧与端墙相连接,形成弹簧悬挂系统,每根吊臂两侧对称布置激光位移传感器。节段模型主要参数如表2所示。根据《公路桥梁抗风设计规范》(JTG/T 3360-01-2018)确定阻尼比取值^[20]。

表 2 节段模型主要参数 Tab. 2 Main parameters of the segment model

竖弯频率 f _h /Hz	阻尼比 <i>ξ</i> h/%	质量 <i>m</i> /kg	几何缩尺比	风速比
5.25	0.3	80.0	1:30	1:4.7

采用日本 Panasonic 公司 HL-C235CE-W 型激 光位移传感器,测量范围为 350±50 mm,分辨率为 0.5 µm,线性度误差在±0.08% 以内,采样频率为 256 Hz。表面压力测试使用美国 Pressure Systems Inc 公司生产的 ESP-64HD 型电子压力扫描阀,每个 模块具有 64个测点,使用同一公司生产的 DTC Initium 数据采集系统采集数据,采样频率为 300 Hz, 采样时间为 60 s。共布置 8 个激光位移传感器和 6个 ESP 压力扫描阀模块。

1.3 涡振性能

试验风速区间为2.0~14.0 m/s,风攻角为0°和 ±3°,分幅双箱梁在-3°攻角下未观察到涡振现象, 而在0°和+3°攻角下出现大幅度涡激共振,+3°攻角 为最不利攻角,因此本文均基于+3°攻角展开分析。 从图7中可以看出,双幅桥在不同间距比下呈现出 不同的振动特点,但是任一间距比的涡振锁定区间 内,模型的振动频率均与其竖弯基频(5.3 Hz)相同。 工况1存在两个竖弯涡振锁定区间,可能是具有不 同St数的两个独立气流涡脱导致的。随着间距比 增加,起振风速基本不变,说明原断面本身可以诱发 涡振,与间距无关,可以推测第一个St数仅与断面 外形有关;工况1和2中,下游梁的振幅响应曲线呈



图7 不同间距下双幅箱梁涡振性能及振动相位差



不规则演变趋势,其单个涡振锁定区间较长,但是总 锁定区间缩短。与工况1的振动特点对比,推定工 况2和3的涡振锁定区间较长是由于第二个涡振锁 定区间前移,与第一个涡振锁定区间产生交集,且涡 振锁定区间随间距变化,间距越大,工况1中出现的 第二涡振锁定区间前移越明显,这说明第二个涡振 锁定区间的St数与上、下游梁之间的气动干扰有 关。从振动相位来看,随着风速增大,上、下游梁从 几乎同相位发展至反相位振动。但是当涡振阶段发 生变化时,例如表3中工况1涡振锁定区间变化时, 以及工况2和3处于不同涡振阶段时,相位差随折减 风速的变化趋势也有所改变,甚至在工况3中出现 相位差短暂减小再增大的情况。相位差变化速率的 波动同样可以说明驱动上、下游梁振动的诱因发生 变化。为进一步研究涡振锁定区间内整体气动力和 箱梁表面分布气动力的演变特点,下文将选取典型 风速点作为研究对象,如表3所示,若无特别说明, 均以上述风速点代替涡振的不同阶段。

2 涡激力幅频特性

如图8所示,体轴坐标系下,模型每延米所受的 气动力可表达为:

$$F_{\rm V}(t) \approx -\sum_{i=1}^{N} p_i(t) \delta_i y_i,$$

$$F_{\rm H}(t) \approx -\sum_{i=1}^{N} p_i(t) \delta_i x_i \qquad (1)$$

式中 N为测点总数; x_i, y_i 为壁面法线方向的单位 向量在模型体轴竖向与水平方向的分量; $p_i(t)$ 为测 点压力时程; $F_v(t)$ 和 $F_H(t)$ 分别为体坐标系下的升 力和阻力; δ_i 为测压点i处对应的长度。

风轴坐标系下,模型所受气动力可表达为:

 $F_{\rm D}(t) = F_{\rm H}(t) \cos \alpha + F_{\rm V}(t) \sin \alpha,$

 $F_{\rm L}(t) = -F_{\rm H}(t)\sin\alpha + F_{\rm V}(t)\cos\alpha \qquad (2)$

式中 α 为风轴坐标系与体轴坐标系之间的夹角, 以逆时针为正; $F_{D}(t)$ 和 $F_{L}(t)$ 分别为风轴坐标系下 的阻力和升力。

采用极大重叠离散小波变换模型(MODWT) 去除升力时间序列中的直流成分,即可得到作用于 模型上的涡激力,其数学表达式为:

Tab. 3	Representative	wind speed	of typical	vortex-induced	vibration stages
--------	----------------	------------	------------	----------------	------------------

涡振阶 段序号	间距比0.025特征点	折减 风速	间距比0.145特征点	折减 风速	间距比0.335特征点	折减 风速
1	第一涡振锁定区间上升区	1.78	涡振前	1.52	涡振前	1.57
2	第一涡振锁定区间极值	2.02	快速上升区	1.84	快速上升区	1.81
3	第一涡振锁定区间下降区	2.32	缓慢上升区	2.45	缓慢上升区	2.08
4	第二涡振锁定区间上升区	2.78	上游振幅极值点	2.60	上游梁振幅极值点	2.39
5	第二涡振锁定区间上游梁极值	3.02	下游振幅极值点	3.14	下游梁振幅极值点	2.46
6	第二涡振锁定区间下游梁极值	3.48	下降区	3.52	下降区	2.69
7	第二涡振锁定区间下降区	3.71	涡振后	3.83	涡振后	2.84
8	涡振后	4.02				



图 8 风荷载在体轴和风轴坐标系下的三分力 Fig. 8 Three-component wind loads in body and wind axes

$$F_{a}(t) = F_{L}(t) - F_{L,DC}(t)$$
 (3)

式中 $F_{a}(t)$ 为涡激力; $F_{L,DC}(t)$ 为风轴坐标系下的 升力中的直流部分。

图9给出了工况3中下游梁振幅达到极值点时 的涡激力时程曲线及其功率谱密度,可见整体涡激 力并非简单的正弦曲线,其幅值并不稳定且含有部 分高次谐波的成分。



图 9 涡激力时程及功率谱密度(6.7 m间距下下游梁的振 幅极值点)

Fig. 9 Time-history and power spectral density of vortexinduced force (The extreme amplitude point of the downstream girder with a spacing of 6.7 m)

图10分别给出了不同间距比下,不同涡振状态时的整体气动力幅频特性,特征序号与表3对应。 不同间距下各阶段发生涡振时的一阶谐波频率均与 桥梁竖弯基频(5.3 Hz)吻合;在涡振锁定区间各特 征点涡激力均存在明显的二阶谐波和三阶谐波,整 体涡激力呈现出随着风速增加先增大后减小的趋势,在振幅随风速增加而增大的振幅上升区,高阶谐 波的占比较小,随着风速逐渐增大,高阶倍频气动力 占比逐渐增大,但始终小于一阶基频占比。

比较不同间距下涡激力的幅频情况,工况3在





振幅极值点及下降区倍频效应非常明显,说明相比 振幅上升区,振幅极值点和下降区中,断面中部分位 置产生了新的压力脉动。通过比较所有工况下二阶 倍频与一阶基频幅值之比,可以看出二阶倍频占比 在涡振的演化过程中,均表现出先增加后减小的总 体趋势,但是振幅极值点并非二阶谐波与一阶谐波 比值最大点。上游梁的倍频效应随着间距的增大而 增大,表明上游梁同样会受到槽间的气动干扰,而下 游梁的倍频效应与间距无显著关联。这也说明双幅 桥涡激力非线性效应与间距、折减风速等因素均有 关。窄间距工况下,当风速超过锁定区间时,双幅桥 的气动力力谱恢复宽频特性,而工况3在涡振后,气 动力脉动频率变化为7.6 Hz,节段模型依旧持续受 到强迫振动。

分布气动力的演变特点 3

分布气动力即风压系数,定义模型振动过程中 测点风压系数为测点风压与来流动压之比:

$$C_{\rm pi}(t) = \frac{p_i(t)}{0.5\rho U_{\rm r}^2}$$
(4)

式中 $C_{pi}(t)$ 为 *i* 测点的风压系数时程; $p_i(t)$ 为 *i* 测 点的风压时程,压力为正,吸力为负; p 为空气密度; U.为来流在参考点的平均风速,对于均匀流场,即 为来流风速。

3.1 平均风压系数

风压系数在一段时间内的均值即为平均风压系 数,可以反映断面绕流的整体特征,判断空气流动的 分离和再附。定义曲线画在箱梁内部表示正压,画 在箱梁外部表示负压。

图 11 展示了不同间距下断面平均风压系数的 分布规律。由图可知,同一间距下平均风压系数在 不同涡振过程中几乎不变。从整体趋势分析,仅上 游迎风侧直腹板和下游迎风侧斜腹板处为正压,说 明这两个位置是+3°来流主要作用位置,其余位置 均为负压。从不同区域负压值变化分析得出上游迎 风侧桥面发生明显流动分离,在背风侧发生再附。 双幅桥间距越大,下游梁桥面迎风侧的分离现象越 明显。对于工况1,下游梁上表面气流的负压略小 于大间距(工况2和3)情况。上游梁迎风侧下表面 和斜腹板折角位置同样存在明显的负压区,下游梁 迎风侧斜腹板的正压区范围和风压系数随着间距的 增加而增大。



Fig. 11 Average wind pressure coefficients under different spacings

3.2 脉动压力系数

脉动压力系数即各测点风压系数的根方差,可 以反映断面不同位置压力脉动的强弱,进一步得出 断面特定位置对空气流动的干扰效果。图12给出 了不同间距下箱梁表面脉动压力系数的演化特征。 对比不同风速下脉动压力系数的变化,涡振发生前, 风速较低,节段模型几乎静止,脉动较小,仅在槽间 位置产生明显的脉动,随着风速的增加,桥梁断面 上、下表面的脉动都显著增加,且在涡振幅值达到最 大时脉动压力系数达到最大。



从整体情况分析,小间距下的风速脉动明显弱 于大间距,工况1的第一个涡振锁定区间内上、下游 梁上表面脉动压力系数均在背风侧更大(区域⑥和 ⑩左侧),当进入第二涡振锁定区间后,上表面脉动 压力系数在槽边两侧桥面最大(区域⑥和⑫内侧), 也说明了工况1的两个竖弯涡振锁定区间的诱因是 不同的。各个间距在涡振前,下游梁斜腹板迎风位 置(区域③, ⑩和⑪)始终存在明显的脉动压力, 涡振 期间,压力脉动进一步放大。下游梁迎风侧斜腹板 具有显著脉动的位置从窄间距工况下的区域⑩中 部,随着间距扩大转移至区域⑩与⑪交界处。这说 明,+3°攻角下,上游梁产生涡脱会直接作用于下游 梁斜腹板,同样可以推断,若双幅桥间距进一步扩 大,上游梁的涡脱将逐渐从斜腹板完全转移至竖腹 板的位置,下游梁所受的竖向脉动力应有一定程度 的减小。涡振之后,窄间距断面周围脉动值显著减 小,而工况3主梁在桥面与槽间斜腹板处依旧存在 较大的脉动压力。

3.3 分布气动力卓越频率

脉动压力系数的大小并非是决定断面是否涡振 的唯一因素,涡振的发生与脉动频率密切相关。图 13分别给出了不同间距下在不同涡振阶段采取气 动措施前后的分布气动力卓越频率。在涡振发生 前,各测点的频率与结构竖弯频率不一致,且卓越频 率没有固定值,具有随机振动的特点。发生涡振时, 由于结构运动带动结构与流体的相互作用,整个断 面周围的分布气动力脉动频率为结构竖弯频率,这 是涡振的显著特点,但难以判断导致涡振的具体位 置。工况3结果显示了二阶谐波主要在槽间两侧斜 腹板位置产生,该位置分布的气动力二阶谐波幅值 已大于一阶谐波,可以解释该间距下振幅极值点以 及振幅下降区二阶谐波占比较大的现象。窄间距下 二阶谐波成分占比较小,说明二阶谐波的产生与槽 间的漩涡发展状态有关。在涡振后,窄间距下的分 布气动力卓越频率转换为宽频,而工况3下气动力 卓越频率升高但全断面的卓越频率基本相同,说明 断面在做高频强迫振动但无法激发大幅涡激振动。 大间距下显著的同频脉动气动力是上、下游梁相互 影响的结果,同时也是导致风致振动的潜在风险。

采取气动措施后,能够使得各区域的卓越频率 分布更加离散,上游迎风侧个别区域在原涡振锁定 区间虽然达到了对应的频率,但已经无法激起涡激 振动。工况2下依旧存在小幅涡振现象,施加一定 紊流后涡振消失。



Fig. 13 Distributed aerodynamic predominant frequency under different spacings

4 分布气动力与涡激力的关系

4.1 分布气动力与涡激力的相位差

通过计算振动过程中分布气动力与涡激力的相 位差,由相位差的正负判断分布气动力对涡激振动 是激发或是抑制作用。分布气动力在计算过程中参 照涡激力的提取方法,消除信号中的直流成分,确保 相位计算的准确性。从图14可知,断面不同位置的 相位差存在显著差异。在涡振发生区域①~⑤分布 气动力与涡激力的相位差几乎不变,且其中区域 ①~④的相位差均在90°之内,说明这些区域在不同 涡振阶段对激发涡振均提供正贡献。而其他位置的 相位差具有随风速变化的演化特性,尤其是工况2 和3的区域⑨和⑩(下游梁底板及槽间斜腹板),快 速上升区相位差接近0°,进入缓慢上升区后相位差 接近90°,说明当涡振状态发展至缓慢上升区时,该 区域分布气动力对涡激力的正贡献就降低了,导致 了下游梁振幅-风速曲线的斜率出现显著变化。在 工况1中,气动力相位差在不同涡振阶段演化规律 较为明显的位置是区域迎和⑨(下游梁桥面和底 板),在第一涡振锁定区间与第二涡振锁定区间该区 域相位差曲线差异较大:第一涡振锁定区间中,背风 侧桥面和底板的分布气动力对激发涡振起正作用, 而第二涡振锁定区间中,下游梁迎风侧桥面位置分

布气动力对激发涡振起正作用,底板位置分布气动 力对激发涡振的正作用减小。

4.2 分布气动力对涡激力的贡献

相位差可以分析分布气动力对涡激力的正、负 面作用,但由于不同位置分布气动力的绝对值大小 不同,无法定量分析不同位置分布气动力对涡振的 作用。通过引入分布气动力与涡激力的相关系数和 脉动大小,定义分布气动力对涡激力的贡献为^[21]:

$$C_{ai} = \sigma_i \rho_i = \sigma_i \frac{\text{COV}(F_a, p_i)}{D(F_a)D(p_i)}$$
(5)

式中 σ_i 表示第*i*个测点的脉动风压的均方根值; ρ_i 表示第*i*个测点处分布气动力的脉动值与涡激力的 相关系数; F_a 代表涡激力; $D(F_a)$ 和 $D(p_i)$ 分别表示 F_a 和 p_i 的标准差。

贡献值与分布气动力的脉动风压的均方根值以 及与涡激力的相关系数有关,能直接展现分布气动 力在整体涡激力中贡献的大小,可以直接判断涡振 的诱因。由图15可见,涡振前和涡振后分布气动力 对整体气动力几乎无贡献。工况1中,上、下游梁分 布气动力的贡献值分布相似,均在梁底以及桥面背 风侧偏大。而在第二个涡振锁定区间,斜腹板位置 和开槽附近桥面处分布气动力对涡激力的贡献值增 大,说明出现第二个涡振锁定区间的主要诱因为槽 间涡的脉动。如图7(a)所示,当间距比为0.025时,



图 14 不同间距下分布气动力与涡激力的相位差

Fig. 14 Phase difference between distributed aerodynamic force and vortex-induced force under different spacings



Fig. 15 Contribution values of distributed aerodynamic force to vortex-induced vibration under different spacings

两涡振锁定区间之间存在涡振响应先减小后增大的 情况,且在折减风速为2.5时涡振响应几乎消失。 这是由于风速越过第一涡振锁定区间振幅极值点 后,两幅桥桥面背风侧及梁底脉动对激发涡振的贡 献逐渐减小,使得涡振振幅减小。随着风速进一步 增大,槽间涡的脉动才达到了激发涡振的条件,两涡 振锁定区间产生的诱因不同,且涡振锁定区间未重 合。当间距拉开后,在整个涡振锁定区间都以开槽 附近的分布气动力脉动对涡激力的贡献为主,且贡 献值比小间距下更大,说明槽间涡导致的上、下游相 互干扰是双幅钢箱梁产生涡振的重要诱因。因此除 下游梁底板和腹板交界处涡激力产生负贡献外(由 于相位差大于90°),其余分布气动力脉动剧烈的位 置都能够产生对涡激力较大的正贡献。如图10所 示,工况3在涡振后,分布气动力与整体涡激力都以 更高频率脉动,该高频脉动力对涡振无贡献。

4.3 双幅箱梁与单幅箱梁分布气动力的差异

双幅箱梁与单幅箱梁的差异在于双幅桥为独立 振动的两座桥。刘圣源等[22]在分体式箱梁扭转涡振 的研究中发现,分布气动力对涡激力的贡献主要集 中于下游箱梁背风侧以及下游箱梁下表面;Hu等[21] 对单箱梁的研究结果也表明分布气动力的贡献主要 集中于背风侧桥面处,如图16所示。这与双幅桥在 间距比为0.025情况下的第一个竖弯涡振锁定区间 的特点类似,说明当双幅桥间距较小,上游梁的涡脱 不足以导致上、下游箱梁之间剧烈的气动干扰时,其 桥面分布气动力对涡激力的贡献与单箱及分体式箱 梁类似。单箱梁在涡振锁定区间始终在梁底背风侧 对涡激力存在负贡献,而双幅桥上游梁梁底几乎全 部为正贡献,且下游梁在涡振锁定区间内下表面分 布气动力存在显著的演变特性,在不同的特征点位 置存在正、负贡献的转化。例如在间距比为0.145,从 振幅快速上升区过渡到缓慢上升区时,下游梁迎风 侧底板与斜腹板位置的分布气动力对涡激力的贡献 由正转负。在较大间距比情况下(0.145和0.335),在 涡振前槽间下游斜腹板上缘产生脉动风压,并在涡 振锁定区间内对涡激力产生显著正贡献,上游梁断 面周围分布气动力的贡献值也明显增大。双幅桥涡 振中对涡激力贡献值的演变特性,是双幅桥产生多 个涡振锁定区间以及在涡振锁定区间中振幅不随风 速变化的原因。槽间较大贡献值是其产生大幅涡激 共振的原因。说明上、下游箱梁之间出现剧烈的气 动干扰,提高了涡振分布气动力的贡献,增强了整体 涡激力,使其涡振特性与单幅桥存在显著差异。



图 16 单幅箱梁竖弯涡振过程贡献值 Fig. 16 Contribution values of single box girder during vertical bending VIV

5 结 论

本文利用测压、测振试验,研究了双幅钢箱梁桥 在不同间距情况下竖弯涡振的性能,分析了其上、下 游梁的气动力特点,结合表面分布气动力分析了不 同涡振阶段中分布气动力的演化特点及其对涡激力 的影响,对比了双幅桥涡振与单幅桥涡振的异同,揭 示了双幅桥梁涡振的诱因和机理,进一步提出有效 抑振方案。主要结论如下:

(1)双幅钢箱梁桥涡振锁定区间长,振幅大, +3°为最不利攻角。涡激力的倍频效应是由于槽间 斜腹板处分布气动力的产生,整体体现出随着风速 和振幅增加先增大后减小的趋势,也与双幅桥间距 有关。

(2)当双幅桥间距增大进而使得槽间涡充分发 展时,会显著提高开槽附近分布气动力的脉动。

(3)在大间距或高风速的情况下开槽附近上表 面和下游梁斜腹板位置的分布气动力对涡激力的增 强起到主要作用。开槽处以及桥面处的脉动力是诱 发双幅桥涡振的诱因。双幅桥上游梁下表面对涡激 力产生正贡献,与单箱梁的涡激力贡献存在显著差 异,也是双幅桥涡振效应相较单幅桥强的原因,下游 梁下表面在不同折减风速下分别体现出增强涡振和 抑制涡振的演变特性,这是下游梁涡振振幅增长率 在上升阶段突变的原因。

(4)针对上、下游相互干扰放大涡振效应的情况 提出使用槽间裙板气动措施隔离槽间涡,对于桥面 背风侧的分布气动力提出使用风嘴的气动措施,有 效抑制了涡振,进一步验证了涡振诱因的正确性。

参考文献:

- [1] 葛耀君,赵林,许坤.大跨桥梁主梁涡激振动研究进展与思考[J].中国公路学报,2019,32(10):1-18.
 GE Yaojun, ZHAO Lin, XU Kun. Review and reflection on vortex-induced vibration of main girders of long-span bridges[J]. China Journal of Highway and Transport, 2019, 32(10):1-18.
- [2] Honda A, Shiraishi N, Matsumoto M, et al. Aerodynamic stability of Kansai International Airport access bridge [J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 1993, 49(1-3): 533-542.
- [3] 陈政清,牛华伟,李春光.并列双箱梁桥面风致涡激振动试验研究[J].湖南大学学报(自然科学版), 2007,34(9):16-20.

CHEN Zhengqing, NIU Huawei, LI Chunguang. Experimental study on wind-induced vortex-shedding of parallel box-girder bridge[J]. Journal of Hunan University (Natural Sciences), 2007, 34(9): 16-20.

[4] 刘志文,陈政清,刘高,等.双幅桥面桥梁三分力系数
 气动干扰效应试验研究[J].湖南大学学报(自然科学版),2008,35(1):16-20.

LIU Zhiwen, CHEN Zhengqing, LIU Gao, et al. Experimental study of aerodynamic interference effects on aerostatic coefficients of twin decks bridges[J]. Journal of Hunan University (Natural Sciences), 2008, 35(1): 16-20.

[5] 朱乐东,周奇,郭震山,等.箱形双幅桥气动干扰效应 对颤振和涡振的影响[J].同济大学学报(自然科学 版),2010,38(5):632-638.

ZHU Ledong, ZHOU Qi, GUO Zhenshan, et al. Aerodynamic interference effects on flutter and vortex-excited resonance of bridges with twin-separate parallel box decks[J]. Journal of Tongji University (Natural Science), 2010, 38(5): 632-638.

- [6] Kim S J, Kim H K, Calmer R, et al. Operational field monitoring of interactive vortex-induced vibrations between two parallel cable-stayed bridges[J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 2013, 123: 143-154.
- [7] Argentini T, Rocchi D, Zasso A. Aerodynamic interference and vortex-induced vibrations on parallel bridges: the Ewijk bridge during different stages of refurbishment
 [J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 2015, 147: 276-282.
- [8] Park J, Kim H K. Effect of the relative differences in the natural frequencies of parallel cable-stayed bridges during interactive vortex-induced vibration[J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 2017, 171: 330-341.
- [9] 秦浩,廖海黎,李明水.大跨度双幅连续钢箱梁桥涡
 激振动特性风洞试验研究[J].振动与冲击,2014,33
 (14):206-210.

QIN Hao, LIAO Haili, LI Mingshui. Vortex induced vibration performance of long span continuous steel twin box beam bridge based on wind tunnel test[J]. Journal of Vibration and Shock, 2014, 33(14): 206-210.

[10] 谭彪, 操金鑫, 檀小辉, 等. 间距比对叠合梁双幅桥涡 振性能的影响[J]. 同济大学学报(自然科学版), 2020, 48(9): 1264-1270.

TAN Biao, CAO Jinxin, TAN Xiaohui, et al. Effect of gap distance ratio on vortex-induced vibration performance for bridge with twin composite girders [J]. Journal of Tongji University (Natural Science), 2020, 48 (9): 1264-1270.

[11] Meng X, Zhu L, Guo Z. Aerodynamic interference effects and mitigation measures on vortex-induced vibrations of two adjacent cable-stayed bridges[J]. Frontiers

of Architecture and Civil Engineering in China, 2011, 5 (4): 510-517.

- [12] 周奇,朱乐东.平行双幅斜拉桥涡振特性气弹模型试验研究[J].振动工程学报,2013,26(4):522-530.
 ZHOU Qi, ZHU Ledong. Study on vortex-induced oscillation of parallel bridge with twin-decks via aeroelastic model test[J]. Journal of Vibration Engineering, 2013, 26(4): 522-530.
- [13] Seo J W, Kim H K, Park J, et al. Interference effect on vortex-induced vibration in a parallel twin cable-stayed bridge[J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 2013, 116: 7-20.
- [14]杨群,张胜斌,刘小兵,等.并列双钝体箱梁间距对涡激共振特性的影响[J].工程力学,2019,36(增刊1): 255-260.

YANG Qun, ZHANG Shengbin, LIU Xiaobing, et al. Influence of space on vortex-induced vibration characteristics of twin parallel bluff-box girders [J]. Engineering Mechanics, 2019, 36(Sup1): 255-260.

- [15] Yuan W, Laima S, Chen W, et al. Investigation on the vortex-and-wake-induced vibration of a separated-box bridge girder[J]. Journal of Fluids and Structures, 2017, 70: 145-161.
- [16] 李志国,周强,马存明,等.中央格栅抑制分离式双箱梁涡振的机理研究[J].桥梁建设,2018,48(1): 19-24.

LI Zhiguo, ZHOU Qiang, MA Cunming, et al. Mechanism of suppressing vortex-induced vibration of twinbox girder using central grids[J]. Bridge Construction, 2018, 48(1): 19-24.

- [17] Laima S, Li H, Chen W, et al. Effects of attachments on aerodynamic characteristics and vortex-induced vibration of twin-box girder[J]. Journal of Fluids and Structures, 2018, 77: 115-133.
- [18] 张天翼,孙延国,李明水,等.宽幅双箱叠合梁涡振性 能及抑振措施试验研究[J].中国公路学报,2019,32 (10):107-114.
 ZHANG Tianyi, SUN Yanguo, LI Mingshui, et al. Experimental study on vortex-induced vibration performance and aerodynamic countermeasures for a widewidth double-box composite beam[J]. China Journal of
 - Highway and Transport, 2019, 32(10): 107-114.
- [19] 段青松,马存明.半开口和分离边箱开口断面主梁竖 向涡振性能对比[J].交通运输工程学报,2021,21 (4):130-138.

DUAN Qingsong, MA Cunming. Comparison of vertical vortex-induced vibration characteristics between semi-open girder and separated edge-boxes open girder [J]. Journal of Traffic and Transportation Engineering, 2021, 21(4): 130-138. [20] 中华人民共和国交通运输部.公路桥梁抗风设计规范:JTG/T 3360-01—2018[S].北京:人民交通出版社,2019.
Ministry of Transport of the People's Republic of China. Wind-resistant design specification for highway

na. Wind-resistant design specification for highway bridges: JTG/T 3360-01-2018[S]. Beijing: China Communications Press Co., Ltd., 2019.

[21] Hu C X, Zhao L, Ge Y J. Time-frequency evolutionary characteristics of aerodynamic forces around a streamlined closed-box girder during vortex-induced vibration [J]. Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 2018, 182: 330-343.

[22] 刘圣源,胡传新,赵林,等.中央开槽箱梁断面扭转涡 振全过程气动力演化特性[J].工程力学,2020,37 (6):196-205.

LIU Shengyuan, HU Chuanxin, ZHAO Lin, et al. Aerodynamic force evolution characteristics around the central-slotting box girder during the whole torsional vortex-induced vibration process[J]. Engineering Mechanics, 2020, 37(6): 196-205.

Aerodynamic force evolution characteristics of parallel twin steel box girders during vertical bending vortex-induced vibration

XU Sheng-yi¹, FANG Gen-shen^{1,2}, ZHAO Lin^{1,2}, SONG Shen-you³, GE Yao-jun^{1,2}

(1.State Key Laboratory of Disaster Reduction in Civil Engineering, Tongji University, Shanghai 200092, China;
2.Key Laboratory of Transport Industry of Wind Resistant Technology for Bridge Structures, Tongji University,
Shanghai 200092, China;
3.Shenzhen-Zhongshan Passageway Management Centre, Zhongshan 528400, China)

Abstract: The long-span continuous beam bridge with parallel twin steel box decks is common in engineering practice, but the complex vortex shedding and interaction of parallel twin steel box girders may cause significant vortex-induced vibration (VIV), affecting the fatigue performance of the structure, driving comfort, and possibly causing social panic. This paper takes parallel twin box girders as the research background, and a large-scale segment model vibration and pressure measurement wind tunnel test is carried out. The evolution characteristics of the distributed aerodynamic force in the entire vertical bending vortex vibration process (before the vortex vibration, the ascending zone, the amplitude extreme point, the descending zone, and the end of the vortex vibration) under different spacings are compared, and effective aerodynamic measures to control the vortex vibration of the parallel twin box girders are proposed. The study shows that the vortex-induced vibration lock-in regime of the parallel twin steel box girders is long, the amplitude is large, $+3^{\circ}$ is the most unfavorable angle of attack (AOA) and the frequency multiplication effect of the vortex excitation force is related to the amplitude and the spacing between the box girders. When the spacing makes the interslot vortex fully developed, it significantly increases the pulsation of the aerodynamic force distributed near the slot. In the case of small spacing and low wind speed, the distributed aerodynamic force on the lee side of the upstream and downstream girders enhances the vortex-induced vibration. At large or small spacing with high wind speed, the distributed aerodynamic force on the upper surface near the slot and the position of the inclined web of the downstream girder plays a major role in enhancing the vortex-induced force, which is the inducement of the large amplitude of vortex-induced vibration of the parallel twin box girders. A comprehensive aerodynamic control measure of setting the apron between the slots and setting the wind fairing at both ends is proposed, which can cut off the propagation path of the vortex between the slots and reduce the contribution of the distributed aerodynamic force at the bridge deck. The measure can effectively reduce the vertical bending vortex-induced vibration of the parallel twin steel box girders.

Key words: wind resistance of bridge; parallel twin steel box girders; vortex-induced vibration; wind tunnel test; distributed aerodynamic force; aerodynamic measures

作者简介: 徐胜乙(1996—), 男, 博士研究生。E-mail: xushengyichn@outlook.com。 通讯作者: 方根深(1992—), 男, 博士, 助理研究员。E-mail: 2222 tifgs@tongji.edu.cn。