### 風洞実験とCFD によるタンデム二箱桁断面橋梁の耐風特性の研究

石川島播磨重工業㈱ 正会員 〇杉本高志 石川島播磨重工業㈱ 正会員 黒田眞一 正会員 市東素明

## <u>1. 緒言</u>

耐フラッター性の良い超長大橋の断面として、タンデム配 置二箱桁(以下二箱桁)断面<sup>1)</sup>,また低コスト化という面では、 楕円型底面を持つ一箱桁断面が提案されている.一方,耐 風特性の評価の際,CFDを用いることができれば非常に有 益なツールとなり得るが、一般に二箱桁においてCFDの検 討ではその性状が定量的に捉えることができないとされてい る.本研究の最終目標は、二箱桁の耐風特性を左右する支 配的なメカニズムを把握することであるが、ここでは前段階と して、図1に示す端部を半円形状とした二箱桁(桁幅 B=400mm,桁高 D=40mm)に関して、風洞実験とCFDによる 流れ解析を行い、CFD が二箱桁の耐風検討に適応可能か 検討した.





## <u>2. 実験概要</u>

実験では、模型下面側に設置した圧力孔から計測した非 定常圧力とロードセルによる非定常空気力の計測を行った. 加振方向は、たわみ加振とねじれ加振のそれぞれ1自由度 加振である.

# 3. 計算方法

CFDの解析手法は既報のもの<sup>2)</sup>により,乱流モデルは*k-ω* SSTを用いている.解析格子はH型の背景格子と物体近

傍の O 型格子を組み合わ せる複合格子法を用いおり、 物体周りの O 型格子には 201×35(周×径),背景格 子のH型格子には191×99 (流れ方向×垂直方向)を 用いた.



図2 解析格子

### <u>4. 結果と考察</u>

表面圧力データは次式のように整理した. P(t,x) = Q\*{Cps(x) + Cpd(x)\*cos(2 π ft + Phs(x))} ただし, P(t,x):表面圧力, Q:動圧, Cps(x):静的成分,

キーワード:二箱桁断面,表面圧力,CFD,非定常空気力係数

Cpd(x):動的成分, Phs(x):変位(上昇および頭上げが正とする)に対する位相差, f:加振周波数, である.

たわみ加振の実験および解析結果を図3に示す.ねじれ 加振の結果は掲載していないが,位相分布以外はたわみ加 振の結果と定性的に同じである.

Cps に関して, 上流桁においては, 半円表面上で流れは 加速され, 半円部が終わる付近で圧力は最小となる. その後, 流れが剥離する点まで圧力は回復する. また, 実験では低 Re 数において, 剥離点から約 D/2 下流まで圧力が一定とな る区間が存在し, その後圧力が急激に回復しているが, 解析 ではこの区間が非常に短いことがわかった. 一方, 下流桁に ついては全域にわたって実験と解析値は良く一致している. 上流側に見られる圧力一定区間は表れず, 半円部が終わる 付近において極小値を示し, その後すぐに圧力は回復す る.

Cpd では、上流桁において2つの極大値が存在し、2 つ目 の極大値(以下 2<sup>nd</sup> peak)はRe数の増加によって上流側に移 動する.この点は剥離バブルの大きさが変動する点である. 剥離バブルの上下流方向の大きさが変動するのは、気流の 相対迎角によると考えられる.たわみ加振の場合、準静的に 考えると相対迎角が刻々と変化し、上昇時には吹下しの迎 角となり、下面側の剥離バブルが下流側に拡大する.

一方,下流桁においては,CFD では前縁部付近で1つめ の極大値を示し,半円部が終わる位置からさらに2つ目の極 大値を示している.1<sup>st</sup> peak の大きさは,無次元振動数 K(=fB/V,V:風速)=1/10.24 以外は実験値と一致している. しかし2<sup>nd</sup> peak については,実験においてはほとんど確認で きない.また,Kの減少に伴って値は小さくなり,Kが小さい 場合,両者は一致する.

ここで CFD による可視化を行い,下流桁の極大値生成の メカニズムについて検討した.1<sup>st</sup> peak は上流桁から放出され る渦が衝突する位置であり,ねじれ加振の場合,運動と同期 して衝突点が半円部に沿うように上下する.渦の移動の際, 流れが直接前縁部に流れ込むことで圧力が増大し,変動成 分が大きくなる.一方,2<sup>nd</sup> peak は下流桁前縁での剥離渦の

連絡先:横浜市磯子区新中原町1番地 石川島播磨重工業㈱技術開発本部, TEL:045-745-2825, FAX:045-759-2208

発生点と一致しており、剥離渦は頭下げの半周期において、 前縁部下面側から発生していることがわかった.一方,既述 のとおり実験においては、2nd peak がほとんど発生していない が、乱流による剥離渦の生成が抑制されているためと考えら れる.

Phs は、上流桁では再付着位置における位相の遅れを除 けば約-100 度付近に分布し、実験と解析値は良く一致する. これに対し,下流桁の位相は,上流側桁の位相に比べ,位 相が回復しており、-60~-90度に分布することがわかった.

次に下記の式で示される非定常空気力について,直接ロ ードセルによって計測した結果と表面圧力(実験及び解析 値)を積分して得られた結果について比較した.

 $L_{D} = \pi \rho B^{3} \omega^{2} \{ (C_{L,nR} + iC_{L,ni}) \eta / B + (C_{L,\theta R} + iC_{L,\theta i}) \theta \}$ 

 $M_{D} = \pi \rho B^{4} \omega^{2} \{ (C_{M \eta R} + iC_{M \eta i}) \eta / B + (C_{M \theta R} + iC_{M \theta i}) \theta \}$ ただし、L<sub>D</sub>, M<sub>D</sub>:単位長非定常揚力、非定常空力モーメント、 B:桁幅, η, θ:たわみ振幅, ねじれ振幅, C:非定常空気力 係数, ρ:空気密度, ω:円振動数, である.

結果を図4に示す.ここで図中の平板理論値は、一つの箱 桁について回転中心を変えた結果を線形重ね合わせとして いる.

図に示すとおり,実験と解析結果は良く一致し、またロード セルの結果と表面圧力積分値とも良く一致しており,精度上 の問題はないようである.既往の研究では、多くの場合二箱 桁において著しく解析精度が落ちるとされているが,本解析 結果は定量的にも十分妥当である.

## 5. 結言

タンデム配置二箱桁断面に着目し、風洞実験とCFDによ り、空力特性の把握を試みた、得られた知見を以下に示す. ■表面圧力計測とCFDの結果は、下流側桁における2つ目 の変動圧力の極大値を除けば、定量的にも良く一致した. ■ロードセル計測によって得られた非定常空気力係数と計 算結果についても良い一致が見られ,必ずしも二箱桁にお いて解析精度が落ちるわけではないことがわかった.

【参考文献】

02

CL n r

1) 佐藤, 楠原ら: 超長大橋の一様流中におけ耐風性, 第16回風工 学シンポジウム, 2000年12月, pp.351-356

2) Kuroda, S., "Numerical Computations of Unsteady Flows for Airfoils and Non-airfoil Structures," AIAA 2001-2714.

CL n i



図3 たわみ加振時の下面側圧力分布(上:Cps,中:Cpd,下:Phs)