第 部門 カルマン渦強度による斜張橋ケーブルの静的空力特性及び流れ場の変化に関する研究

京都大学工学部 学生員 宜範 京都大学大学院工学研究科 島 フェロー 松本 勝 京都大学大学院工学研究科 京都大学大学院工学研究科 学生員 洋一 正会員 八木 知己 足立 京都大学大学院工学研究科 京都大学大学院工学研究科 学生員 劉 慶寛 学生員 初田 英明

1. はじめに

近年,ある斜張橋ケーブルにおいて,雨なしギャロッピングと考えられる大振幅振動現象が確認され,その発 生要因としてケーブル後流域に形成される軸方向流と臨界レイノルズ数帯域に達していたことが考えられた.本 研究では,軸方向流と臨界レイノルズ数帯域に達することがどちらもカルマン渦放出を抑制するという点に着目 し,カルマン渦放出という観点から各種風洞実験を行い,斜張橋ケーブルの空力特性について考察を行う.

2. 実験概要

水平偏角β=0°, β=45°に発泡スチロール製の大型ケー ブル模型(D=158mm)を支持し,模型に表面粗度を設 けた状態で,接近風速を高風速まで変化させて実験を 行う.表面粗度を設けることで,表面が滑らかな状態 に比べて臨界レイノルズ数帯域に達する風速が低下す ることから,容易に風洞実験を行うことが可能となる が,一般的なレイノルズ数とは異なるため,注意を要 する.本研究では,亜臨界・臨界・超臨界の各レイノ ルズ数帯域におけるケーブル模型の静的空気力特性, 及び模型断面周りの流れ場を調査し,カルマン渦の放 出特性及びカルマン渦が流れ場に与える影響について 考察する.

3. 考察

3.1 ケーブル模型の静的空気力特性

静的空気力係数及び変動揚力のスペクトル解析結果 図を Fig.1~4 に示す.表面粗度を有する模型を用いて 実験を行った際, β=0°では Re=100000 程度, β=45°で は Re=60000 程度から抗力が減少し始め, どちらも Re=150000 付近で最低値を示し,再び増加することが 確認された.どちらのケースにおいても,抗力が減少 し始めるレイノルズ数付近では定常揚力が発生してい るが, β=0°のケースでは抗力が再び増加し始めたレイ ノルズ数付近では定常揚力は確認されなくなった.抗 力が減少するレイノルズ数付近では,変動揚力係数及 び変動揚力のスペクトルのピークも減少していること から,カルマン渦放出が弱まり,背面負圧の絶対値が 低下することで,臨界レイノルズ数帯域に達している と考えられる.また,抗力が再び増加し始めているレ イノルズ数付近では,超臨界レイノルズ数帯域に達し ていると考えられる.

3.2 模型断面周りの流れ場特性

熱線流速計によって模型断面周りの風速を測定した 結果を Fig.5,6 に示す.各計測位置の模型上側の主流方



Fig.1 Steady wind force coefficients of the cable model with artificial surface-roughness (β =0°)



Fig.2 Coefficient and P.S.D. of the fluctuating lift force on the cable model with artificial surface-roughness (β =0°)



Fig.3 Steady wind force coefficients of the cable model with artificial surface-roughness (β =45°)



Fig.4 Coefficient and P.S.D. of the fluctuating lift force on the cable model with artificial surface-roughness (β =45°)

Takanori SHIMA, Masaru MATSUMOTO, Tomomi YAGI, Yoichi ADACHI, Qingkuan LIU, Hideaki HATSUDA

向風速と下側の主流方向風速の差の接近風速に対する 割合をプロットしている.Fig.1,3において定常揚力が 発生している臨界レイノルズ数帯域で,模型中央上下 面に風速差が生じていることが確認され,その差が揚 力係数とほぼ同様の傾向を示すことが確認できる.こ のことから,臨界レイノルズ数帯域においては,流れ 場の対称性を保っているとされるカルマン渦放出が抑 制されることで,剥離点が不安定に存在していると考 えられる.その結果,模型上下面に風速差が発生し, 圧力差が生じることで定常揚力が発生していると考え られた.β=0°のケースでは,Fig.1において超臨界レイ ノルズ数帯域に達していると考えられた風速域では, 模型中央上下面に風速差が見られないことから,剥離 点が安定しており,定常揚力が発生しなくなっている と考えられる.

3.3 模型後流域に形成される軸方向流強度

β=45°に模型を支持し、ケーブル模型後流域に形成さ れる軸方向流強度を測定した結果を Fig.7 に示す.過去 の研究[1]より,傾斜ケーブルの空力特性は軸方向流に 強く影響を受け,特に上流端部の影響が大きいことが 報告されている.Fig.7 において,最上流端に着目する と,接近風速の1割程度の値を示している.X/D=2ま では X/D の増加とともに上昇するが, X/D=2 付近で模 型中央よりも上下点における軸方向流強度が大きくな っている.このことから,軸方向流によって断面が非 対称になっている可能性が考えられる.また,過去の 研究で得られた結果を,本研究における軸方向流の定 義で再び解析したところ,本研究で得られた結果は, 過去の研究における軸方向流の弱いケースの結果とほ ぼ符合することが確認された.この要因として,本研 究では端板を設置したことで上流端部において後流域 への流入が遮られた可能性が挙げられる.

<u>4. 結論</u>

臨界レイノルズ数帯域においてカルマン渦放出が弱 められた際に,カルマン渦によって保たれていた流れ 場の対称性が崩れ,流れ場が非対称になることで,模 型上下面の風速差による圧力差が生じ,定常揚力が発 生することが確認された.

<u>参考文献</u>

[1] Matsumoto, M., Yagi, T., Liu, Q., Oishi, T., & Adachi, Y. Effects of axial flow and Karman vortex interferences on dry-state galloping of inclined stay-cables, Sixth International Symposium on Cable Dynamics 2005, pp. 247-254



Fig.5 Re - Difference of wind velocity between upper and lower around the cable model with artificial surface-roughness (β =0°)



Fig.6 Re - Difference of wind velocity between upper and lower around the cable model with artificial surface-roughness (β =45°)



: center of the cable model

: 0.1*D* upper from the center of the cable model

: 0.1D lower from the center of the cable model

Fig.7 Distribution of axial wind velocity in the wake of the stationary cable model with artificial surface- roughness $(\beta=45^\circ, U=10.0\text{m/s})$

