第I部門

各種迎角をもつ断面辺長比2の矩形断面における大振幅空力自励振動特性

京都大学工学部	学生員	○佐々木 雄多	京都大学工学研究科	正会員	八木 知己
京都大学工学研究科	学生員	濱野 真彰	(一財)電力中央研究所	正会員	松宮 央登
(一財) 電力中央研究所	非会員	西原 崇			

1. 背景

構造物に風が作用すると、 ギャロッピング、 ねじ れフラッターといった空力自励振動が発現する. 耐 風設計上は各自励振動発現付近の風速域において, 微小振幅応答を対象とした構造物の安定性が議論さ れるにすぎない. そこで本研究では, 自励振動発現 後の高無次元風速時における構造物の3自由度大振 幅応答特性を把握した.3自由度系においては,空 力的な連成振動も把握することができる.また,準 定常空気力を想定した時刻歴応答解析により、自励 振動の分類および発生機構の解明を試みた.

2. 3 自由度弾性支持自由振動実験

本研究では、図1に示すような電力中央研究所の送 電線用風洞設備¹⁾を用いて断面辺長比 B/D=2(B:幅, D:高さ)矩形断面の大振幅応答特性を把握した. 模型の仕様は幅 B=100mm, 高さ D=50mm, 長さ *l*=1000mm である. *B*/*D*=2矩形断面は,自励振動とし てギャロッピングおよびねじれフラッターが発現す ることが知られている.また、本機構では、固有振 動数の調節が可能であり,水平・鉛直の固有振動数 $f_x, f_y & f_x = f_y = 0.5$ Hz に, ねじれの固有振動数 $f_\theta & c 0.9$ Hz または0.5Hz に設定した. f_{θ} =0.9Hz では,鉛直・ね じれの各1自由度卓越振動が、 f_{θ} =0.5Hz では、3自由 度間の連成振動が発現することを意図している.風 速 U = 10 m/s で設定ねじれ角 Θ_0 を0~90 度まで2 度ま たは5度ずつ変化させ、有風時静的つりあい位置から の静止後または加振後の応答を把握した.

Elastic cord Wind holder Model Holding stay 弹性支持方法 図 1

3. 準定常空気力を用いた時刻歴応答解析

(1) 準定常空気力の定式化

本研究では、模型に作用する空気力に、高無次元 風速域において適用性の高い準定常空気力を用いた. 準定常理論では、振動中の物体に作用する空気力が、 その瞬間の相対風速 Ur・相対迎角 αr を用いて静止物 体に作用する定常空気力に等しいと仮定する.図2 に示すように,水平,鉛直,ねじれ変位を x[m], y[m], θ [rad.]とした風軸上で矩形柱が振動すると U_r , α_r は 式(1)で、矩形柱に作用する準定常空気力 F_x , F_y , F_{θ} は式(2)~(4)で表される. ただし, C_D, C_L, C_Mは抗力, 揚力,空力モーメント係数である.一般に,ギャロ ッピングの発現は準定常的に説明できる.一方,ね じれフラッターの発現はねじれ速度同相項が空気力 に含まれないため準定常的に説明できない.

$$U_r = \sqrt{(U - \dot{x})^2 + (-\dot{y})^2}, \phi = \tan^{-1}\left(\frac{-\dot{y}}{U - \dot{x}}\right), \alpha_r = \theta + \phi$$
(1)

$$F_x = \frac{1}{2} \rho U_r^2 l \{ DC_D(\alpha_r) \cos \phi - BC_L(\alpha_r) \sin \phi \}$$
(2)

$$F_{y} = \frac{1}{2} \rho U_{r}^{2} l \left\{ DC_{D}(\alpha_{r}) \sin\phi + BC_{L}(\alpha_{r}) \cos\phi \right\}$$
(3)

$$F_{\theta} = \frac{1}{2} \rho U_r^2 l \left\langle B^2 C_M(\alpha_r) \right\rangle \tag{4}$$

(2) 解析手法

時刻歴応答解析では式(5)に示されるような、準定 常空気力を外力とした3自由度の運動方程式を解く.



Yuta Sasaki, Tomomi Yagi, Hisato Matsumiya, Masaaki Hamano, Takashi Nishihara sasaki.yuta.45u@st.kyoto-u.ac.jp

$$m_q \ddot{q} + 2m_q C_q \dot{q} + K_q(x, y, \theta) = F_q$$
⁽⁵⁾

 $q は x, y, \theta のいずれかを表し, <math>m_q$ は質量 m [kg] (q=x, y) または慣性モーメント I [kg·m²] ($q=\theta$), C_q は構造 減衰を表す係数, K_q は弾性ひもによる復元力である. 式(2)~(4)で示される準定常空気力を外力 F_q として 4 次のルンゲクッタ法により時刻歴応答解析を行った. (3) 実験結果と解析結果の比較および考察

現象は振幅応答図により評価する.横軸をねじれ 角の時間平均値である平均ねじれ角 Θ_m ,縦軸を振幅 とし、定常状態の時刻歴応答波形における最大振幅 と最小振幅を示した.青色が実験結果、赤色が解析 結果である.初期加振の違いで異なる応答がみられ た場合は mode1, mode2 と表記することにより区別 した.また、実験機構では構造連成による影響が考 えられるが、その寄与が小さいことは時刻歴応答解 析により確認した.以下に応答図および考察を示す.

fo=0.9Hz とした場合は図3より,①の範囲におい て鉛直1自由度卓越振動およびねじれ1自由度卓越 振動が初期加振の違いによりみられたことから,各 自励振動間で空力干渉が発生したと考えられる.ま た,時刻歴応答解析によりどちらの現象もある程度 再現できたことから,高無次元風速域においては, ギャロッピングの大振幅応答が準定常的に再現でき ることが明らかとなっただけでなく,準定常理論で は説明できないと予想されたねじれ方向の自励振動 が,準定常的にある程度再現できることが示された. *fo*=0.5Hz とした場合は,図4より各平均ねじれ角



 Θ_m において3自由度連成振動が確認された.以下 Θ_m =45度で2つの範囲に分けて考察する.範囲③で は実験結果が時刻歴応答解析によりある程度再現さ れたため、準定常的な応答であると考えられる.範 囲②では解析により応答が再現できず、 Θ_m が設定ね じれ角と大きく異なる現象も見られた.要因として、 準定常空気力にねじれ速度同相項が含まれないこと が考えられるため、空気力にねじれ速度同相項を加 味することにより、現象が議論できると考えられる.

5. 結論

以下に、本研究で得られた結論を述べる.

- B/D=2 矩形断面において、ギャロッピング発現後、 全振幅が1.5D ほどの大振幅応答が準定常的に説明 できることが明らかとなった。
- 2) 準定常理論では説明できないとされたねじれ方 向の自励振動は、高無次元風速域における大振幅 応答では準定常的にある程度再現された。
- 3) 準定常空気力を用いて再現できなかった現象に ついては、ねじれ速度同相項を空気力に加味する 必要性があると思われる。

謝辞 本研究の一部は,一般社団法人日本鉄鋼連盟の 助成を受けたものである.ここに記し,謝意を表する. 参考文献

 1)松宮央登,西原崇:4 導体送電線の大振幅ギャロッピング 振動時における空気力モデルの検討,日本風工学会論文集, Vol.38, No.4, pp.87-100, 2013

