ガスト応答解析における気流特性及び矩形断面形状変化の影響に関する考察

京都大学大学院 学	全生員	○佐藤祐一	京都大学大学院	正会員	白土博通
前田建設工業株式会	≷社	Do Van Bao ¹)		1)研究当時京都	『大学大学院

<u>1. 序論</u>

ガスト応答解析では変動空気力の空間相関が一つの重要なパラメータとなる.従来,変動空気力の空間相関が 接近流の空間相関に等しいと仮定されたが,前者の方が後者より大きくなるとの計測結果が報告されている.本 研究では,矩形断面辺長比 *B/D*=1.5, 2.2, 2.5, 3.1, 3.5, 5.0,断面幅 *B*=300[mm], *B*=150[mm]と変化させて,一 様流中及び3種類の格子乱流中において計測された模型表面変動圧力のコヒーレンスを用いてガスト応答解析を 行った.その結果をたわみ1自由度ばね支持振動実験結果と比較することで変動空気力の空間相関を用いた解析 手法の適合性について検討を行った.

2. 風洞実験概要

本研究では模型表面非定常圧力測定実験及びたわみ1自由 度ばね支持実験の2種類の風洞実験を行った.風洞装置で一 様流及び3種類の格子乱流(格子幅 160mm の気流 A,格子幅 240mm の気流 B,縦 300mm,横 1000mm の大きさの布を付加し た格子幅 240mm の気流 C)を吹かせ,断面幅 B=150,300[mm], 断面辺長比 B/D=5, 3.5, 3.1, 2.5, 2.2, 1.5の模型の断面周り の変動圧力を測定した.使用した模型の諸元を,Fig.1 及び Fig.2 に示す.さらに,断面幅 B=300[mm], B/D=5.0, 3.1 矩形 断面,断面幅 B=150[mm], B/D=5.0, 2.2 矩形断面を対象とし, 気流 A 中及び気流 C 中にてたわみ1自由度ばね支持実験を行 った.また,接近流の風速は一様流,格子乱流ともに平均風 速 6m/s に設定して行った.

 $U_L^{\vee/B}$

0.2

0.3



と接近流の乱れスケールの

<u>関係</u>

本節では、3 種類の乱れスケ ールを 2 種類の断面幅 B で 無次元化することで得られ

た 6 種類の無次元乱れスケールに基づいて,変動圧力積分値の相関スケールと接近流の乱れの主流方向積分スケールとの関係を検討した.変動圧力積分値の相関スケールを計算するために,変動圧力を断面幅員方向に積分して得られる片面空気力(揚力成分)に関するスパン方向相互相関係数を積分し,これを断面幅 *B* で無次元化した. 求められた両スケールの関係を Fig.3 に示す.図から,変動圧力積分値の無次元相関スケールが接近流の無次元乱れスケールとほぼ比例関係にあることが分かった。さらに本研究で対象とした断面では *B/D*=1.5 を除き、 *B/D*=2.2~5.0 でほぼ同一の関係が成り立つことが明らかとなった。

 L_1^{γ}/B

4. 変動圧力積分値のコヒーレンスの近似式

既往の研究ならびに上述の結果より、乱れスケールが大きく、断面辺長比が小さくまたは断面幅が小さくなると 変動圧力のコヒーレンスが大きくなる傾向が見られることがわかっている.これより、変動圧力積分値のコヒー レンスを主流方向の平均風速,対象とする2点間のspan方向距離,無次元周波数,模型の断面辺長比,断面幅,

キーワード 相関スケール コヒーレンス ジョイントモードアクセプタンス 変動圧力積分値 連絡先 〒615-8540 京都市西京区京都大学桂 C1-3 京都大学大学院工学研究科社会基盤工学専攻 TEL 075-383-3167



Fig.1 圧力計測実験で用いた模型



Fig.2 自由振動実験で用いた模型

 L_1^{γ}/B

0.5

0.4

Fig.3 変動圧力の相関スケールと接近流の乱れスケールの関係(position5, U=6m/s)

B/D=5.0 (U=6m/s)

L /R

B/D=3.5 (U=6m/s)

0.2 0.3

接近流の乱れスケールの関数として定式化した.その近似式の一つ として下記に示す(1)式が考えられた.ここで, *k*₁, *k*₂, *k*₃ は近似パ ラメータである. *B*=300mm, *B/D*=3.1 矩形断面,気流 A 及び気流 C の 変動圧力積分値のコヒーレンスと(1)の式を用いて計測値のコヒーレ ンスを最小二乗法で近似した結果を Fig.4 に示す.

$$coh(f_r) = \frac{1}{k_2 dy (f_r - k_3)^2 + 1} \exp\left(\frac{-k_1 f_r dy}{U}\right)$$

5. ガスト応答解析結果及びたわみ1自由度振動実験結果

前節の(1)式によるガスト応答解析の精度向上を確認するため,(1)式を(2)の中のジョイントモードアクセプタンス(JMA)|*J*(*f*)|²に代入してガスト応答解析を行った.また,

(1)

これと同様に JMA に変動風速のコヒーレンスを近似 した Karman 型の式,またはスパン方向の完全相関を 仮定して JMA=1 とした合計 3 種類のガスト応答解析 結果をたわみ 1 自由度ばね支持振動実験結果と比較し た.気流 A 中及び気流 C 中における断面幅 *B*=300mm, 断面辺長比 *B/D*=5,3.1 矩形断面,断面幅 *B*=150mm,断面 辺長比 *B/D*=2.2 矩形断面に関するパワースペクトル結 果を Fig.5 に示す.

$$S_{\eta}(f) = \left(\frac{dC_{L}}{d\alpha}\rho bU\right)^{2} \left|H_{\eta}(f)\right|^{2} \left|\Phi_{L}(f)\right|^{2} \left|J(f)\right|^{2} S_{w}(f) \quad (2)$$

この結果から, *B/D*=5.0, *B/D*=3.1の断面において, 変 動風速の Karman 型コヒーレンスに基づいたガスト応 答解析結果は実験結果を過小評価するのに対し, 変動 圧力積分値のコヒーレンスを定式化した式に基づいた 応答は最も実測の応答に一致することが分かった.し かし, *B/D*=2.2 の断面において, 解析結果が実測値に 比べて遥かに小さいことが確認された. 解析における 空力減衰,静的空気力係数勾配の評価にさらに検討の 余地があるものと考えられる.

~5.0 では同一の関係が成り立つことが確認された.

<u>6. 結論</u>

- (1) 変動圧力積分値の空間相関係数を span 方向に積分
 Fig.5 変位応答の PSD 特性(U=6m/s)
 して得られた相関スケールを断面幅で無次元化し
 た値は、同じ断面幅で無次元化した変動風速の乱れスケールに関してほぼ比例関係にあり、断面比 B/D=2.2
- (2) *B*=300[mm], *B*/*D*=5.0, 3.1の模型に関して,変動風速のKarman型コヒーレンスを用いたガスト応答解析結果 はたわみ 1 自由度ばね支持振動実験の結果を過小評価することが確認できた.一方,変動圧力積分値のコヒ ーレンスを用いたガスト応答解析結果は比較的一致することが確認された.
- (3) ガスト応答の精緻化には、断面形状と気流特性の影響を的確に反映した変動空気力のコヒーレンスの評価が 必要不可欠であると考えられる.

参考文献

(1) 白土博通,松本 勝,角倉佑哉, Do Van Bao,佐藤祐一:カルマン渦強度及び気流特性に着目した模型表面変動圧力の空間相関特性について,土木学会第63回年次学術講演会(2008)





コヒーレンス(dy=25mm, U=6m/s)