剥離流の遷移領域における偶然化過程

東大宇宙研 佐藤 浩 髙木正平

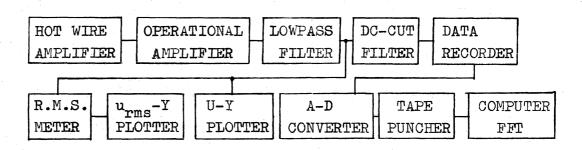
1. 序

近年,計算機の大型化と演算幅速化に伴って、情報のデジタル化による処理が盛んに行なわれるようになった。 ヒくに、フー児変換は Cooley-Tukey⁽¹⁾らに端を発するFFT (Fast Fourier Transform) algorithmによって、計算回数が短縮され、大量のデータ処理が可能となった。

一般に、層流から乱流の遷移過程の中で、最も問題とされるものは、regularな波形にRandomな(偶然性をもった)周波数成分がいかに生成されるかということである。 ここでは、制離流の実験データを基に、FFT によって計算されたPower Spectrumを中心に、この偶然化過程をRandomness factorを定義して、議論する。

2. 実験装置およびデータ処理

Fig.1 に示してある様に、風洞の上流部にし字形のステップを置き、流れの一部は風洞の外へ吹き出し、一部はBlasius 形速度分布(Fig.2を参照)が形成されて板の後端から層流剝離をする。 X-Y を標は流れ方向に X , それに直角方向に Y を標をとってある。 風速は 9.2 m/s にセットされている。 正弦的な速度変動を励起するにめに拡声器が風洞の下流に置かれてある。 風速の平均と変動は熱線風速計で測定された。 データ処理のBLOCK DIAGRAMを下に示す。



ここで用いた A-D 変換器 IT アナログ信号を自由なサンプリング間隔で、2,000個のデータに変換できる。 1つのスペクトルを求める ために、 各 を 2,000個のデータから計算されたスペクトルの 5 回の平均をとる。 したがって、サンプリング間隔が a/m S (すべてこの値にセットされている) であるから、処理されるものはアナログテープの./x/0⁻³x2x/0³x5=/ 秒に相当するデータである。 FFTによって計算されたスペク

トルの周波数分解能はサンプルしたデータの長さによって決定され、ここで求められたスペクトルの分解能はAf=/イ=/6.2 = 5Hzである。 較正用信号として、振幅と周波数のあらかじめわかった。Sine波を用いた。 この結果からスペクトルの中の連続成分とline成分を分離することができる。

3. 実験結果

3.1 流れ方向への平均風速分布と変動強さ分布の変化
Fig.2 , Fig.3 には、一様流しで無次元化されて平均風速と速度変動の実効値がXをパウメータとして、プロットされている。 Fig.2g Y 軸は Momentum thickness ので無次元化してある。 板の後端から剥離して X = 10 mmでの風速分布は、Blasius型分布とよく一致している。 X = 40 mm~50 mmでの分布は、Lin によって計算された similar解に近付き、それより Xが大きくなるにつれて、U/Uo > 0.5で一致をみなくなっている。Fig.4 に Momentum thickness のかっのいりされている。

3.2 流れ方向に領域の分類

Fig.4k, 流れのいろいろな点における変動の波形(Fig.5)から遷移過程を次の三領域に大別される。

(i) X<24 mm; 線形領域(linear region)
この領域では、速度変動は正弦的(sinusoidal)で、その周

波数や増幅度(growth rate)は、線形理論とよい一致をみる。 我々は、拡声器によって導入された問波数をもつものを基本成分(primary component)と呼ぶことにする。

(ii) 24 mm < X < 60 mm ; 非線形領域 (nonlinear region)
この領域では、速度変動は基本成分の他にその高調波 (higher harmonics)成分を含むようになるが、まだ周期性は残っている。 一方:の領域の下流になると、基本成分の半分の周波数 (今後、Subharmonics と呼ぶ)をもつ成分が生じてくる。

(iii) X 50 mm; 偶然化領域 (randomization region)

Subharmonic成分の出現に伴って周期性のあった波形はくずれ始め、irregular成分の増大をみ、偶然性(Randomness)が増す。 我もは、この偶然化領域での、Subharmonicsk Randomness factor との関係を調べた。

3.3 リリロー 0.5の点におけるスペクトル

Pig. 6,7,8 およが 9 は流れ方向 X = 30,50,80 まよが 130 mmにおけるスペクトルを表わしている。 Fig. 10 k 11 では、流れ方向 2 点で タスペクトルを比較してある。 これらのスペクトルからうかがえることは、X = 60 mmより下流から Subharmonic成分が現われ始めている。 また X = 80 mmでは Subharmonic成分の高調波も見受けられる。 ところが Subharmonic 成分は非常に間欠的(intermittent)であるために、サン

プルしたデータの中に存在しない場合も生じ、たとえば X = 70 mm のスペクトルにはその成分はほとんじ現われていない。 Fig. 12 k13 には各基本成分とその髙調波成分の流れ方向への変化がプロットされているけれじも、上述したSubharmonic 成分の変化(Fig. 13)は点がはらついてしまう。 これは今後多くのデータ処理によって解決されるであろう。

3.4 U/U = 0.7 の点におけるスペクトル

U/U₀ = 0.7 k U/U₀ = 0.5 における流れ方向へのスペクトルの変化は似ている。 しかし、U/U₀ = 0.7 の Subharmonic 成分の出現はU/U₀ = 0.5 より顕著である。 Fig. 15 k 16 についても同様である。 平均回数の不足から、わずかなでにぼこの違いを議論することは意味がない。 サンプルしたデータの長さ0.2 秒より長い間欠性をもつ領域での Subharmonic 成分の値は大きく変動するからである。

3.5 Excitation がある場合とNaturalな場合のスペットルの 比較

X=20 mm k X=50 mm におけるExcitation がある場合とNatural な場合のスペクトルが、Fig. 17 k 18 に示してある。 風洞の中にあった種々様々な周波数をもった乱れば、線形領域で線形理論に従って選択され増幅される。 音による励起がある場合のスペクトルは、Natural な場合のスペクトルに、音の

周波数成分であるline成分を加え合せたスペクトルを形成していることがわかる。 Fig. 19には、X=30 mm k X=60 mmでの自然遷移の場合のスペクトルが図示してある。 X=60 mmでは明らかに Subharmonic成分の出現がみられる。 Fig. 20に薄い平板の wake の遷移領域でのスペクトルが示めされている。 2つ至比べると、線形領域で増幅されている成分の帯域が、wakeのそれより広い。 このことは wake の遷移に比して、剥離流のそれが早くおこる原因になっている。

3.6 Subharmonics 9間欠性

線形領域では低周波成分の増幅度は高周波成分のそれに比べると小さい。 Fig. 14にみられるように、40 Hz 近傍の悠周波成分は、線形領域で増幅されたのではなくて、高周波成分の非線形干渉から生じたものと考えられる。 この事実を裏付ける実験は、wakeについてSato(2)によって、剥離流についてMiksad(3)によって、double sounds を使ってそれぞれ実証された。 しかしwakeと剥離流の遷移過程で大きな差違がある。 それは平板のwakeの中には、基本周波数成分の高調波は生じるが、剥離流にみられる様な、分周波(Subharmonic成分)は見い出せない。 剥離流はwakeと違って低周波成分を生み出す機構をもっているといえる。 discrete な成分同志のinteractionからcontinuous 成分は作られない。 ところが

Fig. 21にみられるように Subharmonics そのものが完全な discrete ではない。 っまり Subharmonicsの出現に伴ってirregular 成分がもたらされると考えてもよいし、これは波形の上では、強い間欠性(原因は明確でない)によると考えてもよい。
4 Discussion

4.1 Randomness factor 。定義

音による励起がある場ののスペクトルは連続成分とline成分に分離されることは4章で述べた。 すると次のRandom-ness factor aが定義できる。

ここに total energy とは、ある点での乱れの全エネルギで、continuous energy はtotal energy から line 成分のエネルギを引き去った残りである。 $\alpha = 0$ であれば完全層流であり、 $\alpha = 1$ であれば完全に発達した乱流であるといえる。 α の定義できる範囲は、 χ が小さいとき line 成分が存在する領域に限られる。 ここでは X > 10 mm としている。

4.2 Randomness factor の増化とSubharmonics の出現
Fig. 22にXとRandomness factor みの関係がプロットしてある。 3.6 にも述べた様に X = 60 mm の近辺で Subharmonics は強い間欠性をもっている。 この出現とirregular 成分の発生と係り合いがあることも述べた。 Fig. 13と16に見られる

ように X > 60 mm の領域において Ugf と Ugf 成分が増大する。

一方 Fig. 22 の同じ領域でも Randomness factor みの増大を

みる。 ひとたび Subharmonics ができると、基本成分との
interaction で、Subharmonics が生じ、その Subharmonics が基

本成分と interactionをくりかえす。 このように Subharmonics の出現が強い間欠性を示すなくなるX = 80 mmでは、みの増化

はゆるやかとなる。

6. 結論

以上の剥離流の実験から次の結論が導ける。

- 1. suppresion 効果によって音による励起があるときの遷 移は、ないときに比しておそくなる。
- 2. 音を入れないときのスペクトルは連続成分だけで構成されている。
- 3. 線形領域において、励起があるときのスペクトルは、自然遷移のときの連続成分と音のline成分によって、 構成されている。
- 4. Subharmonics の発生によって、Randomness factor は急 激に増大する。

References

- (1) Cooley, J.W. & Tukey, J.W. "An algorithm for the mashine calculation of complex Fourier series." Math. Comput., vol. 19, 1965, p. 297.
- (2) Sato, H. "An experimental study of nonlinear interaction of velocity fluctuations in the transition region of a two-dimensional wake." Jour. Fluid Mech., vol. 44, 1970, p. 741.
- (3) Miksad, R.W. "Experiments on nonlinear interactions in the transition of a free shear layer." Jour. Fluid Mech., vol. 59, 1973, p. 1.

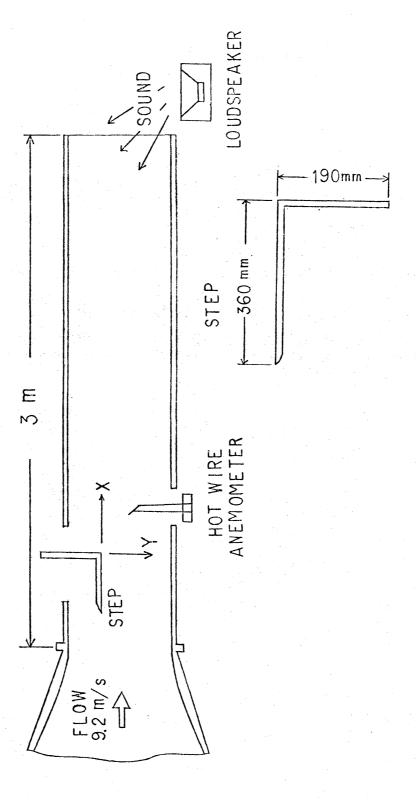


Figure 1. Sketch of test section

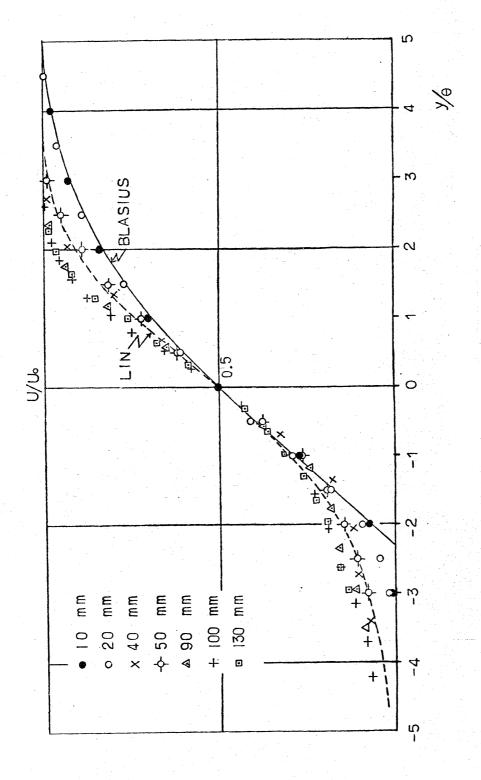


Figure 2. Non-dimensional plot of mean velocity distribution.

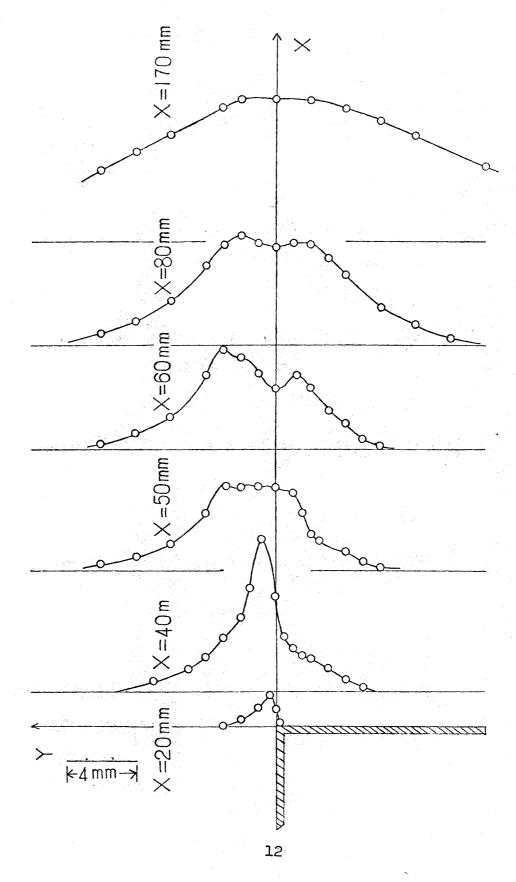


Figure 3. Distribution of R.M.S. values of velocity fluctuation

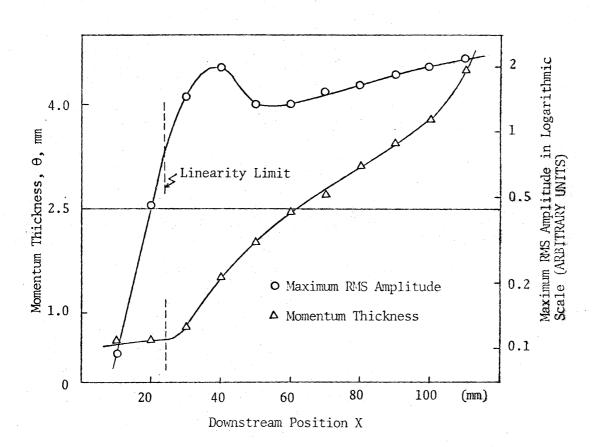
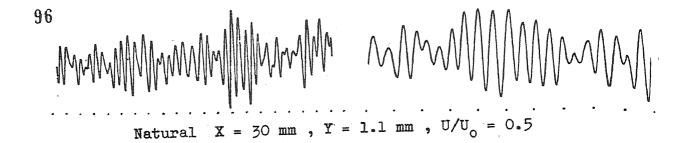
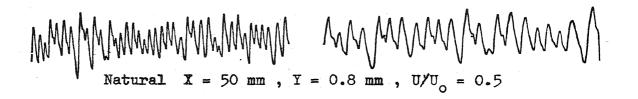


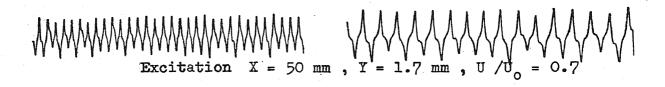
Figure 4.

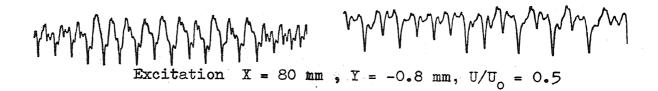


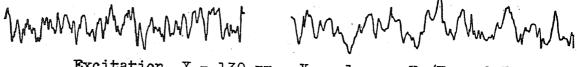


Excitation X = 30 mm, Y = 1.1 mm, $U/U_0 = 0.5$









Excitation X = 130 mm, Y = -1 mm, $U / U_0 = 0.5$

Figure 5. Wave forms. Time interval between dots 0.01 sec.



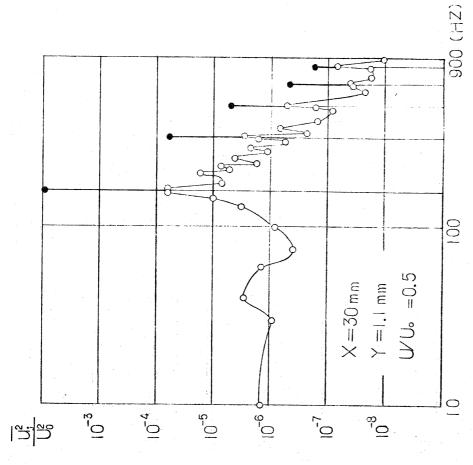
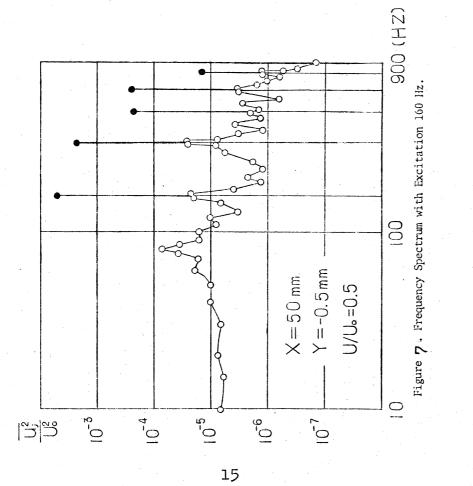
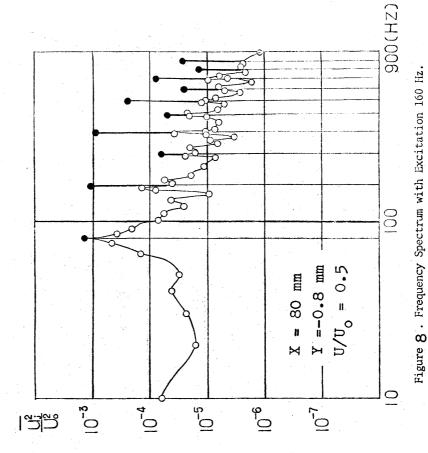


Figure 6. Frequency Spectrum with Excitation 160 Hz.







X = 150 mm

10_7

9<u>-</u>0

900 (HZ)

0-2

10-4

2_01

185 C



Figure 10. Comparison in between Frequency Spectra

at X = 30 mm and 40 mm with Excitation.

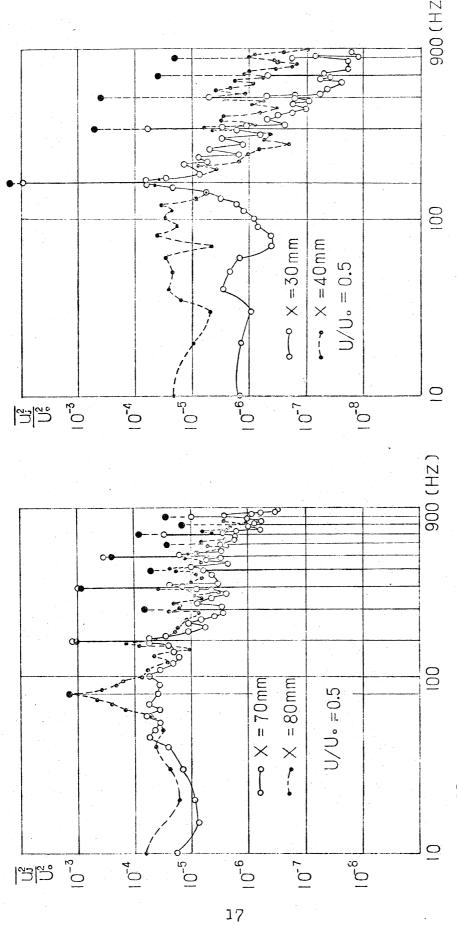


Figure 11. Comparison in between Frequency Spectra at X = 70 mm and 80 mm with Excitation.

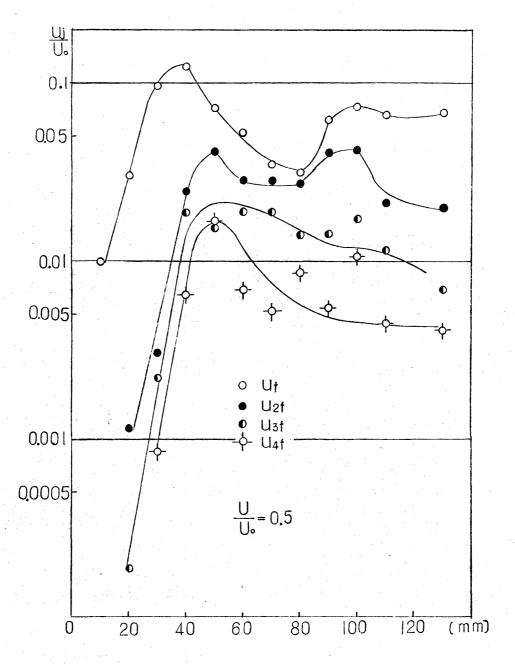


Figure 12. Normalized RMS Amplitudes of Various Spectral Components as a Function of Downstream Position with Excitation at the Position of the Velocity, $U/U_0=0.5$.

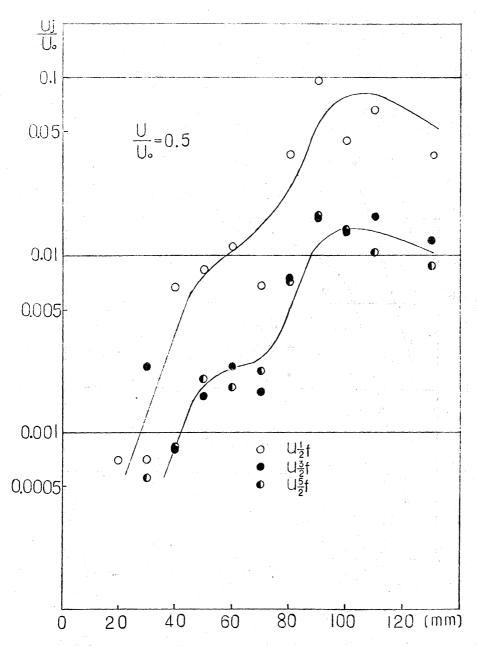


Figure 1.3. Normalized RMS Amplitudes of 1/2,3/2 and 5/2 Harmonics of the Primary Oscillation as a Function of Downstream Position with Excitation at the Position of the Velocity,U/U $_0$ =0.5.

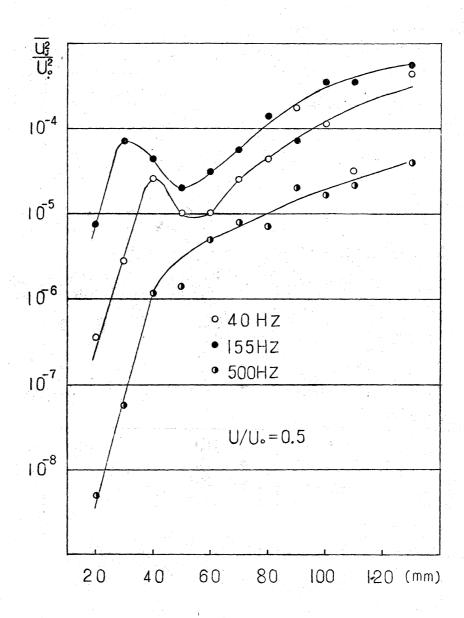


Figure 14. Spatial growth of continuous components

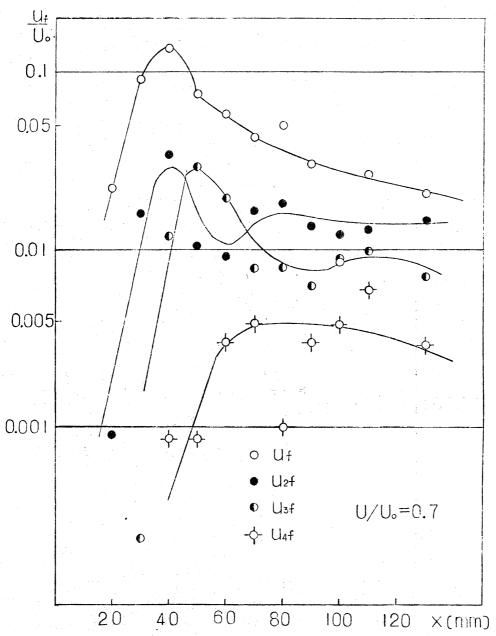


Figure 15. Normalized RMS Amplitudes of Various Spectral Components of the Primary and Harmonic Oscillations at the Location of the Velocity, $\rm U/U_0$ = 0.7.

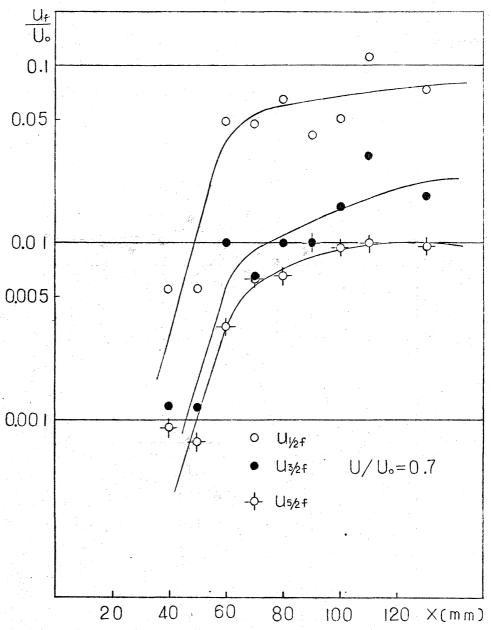
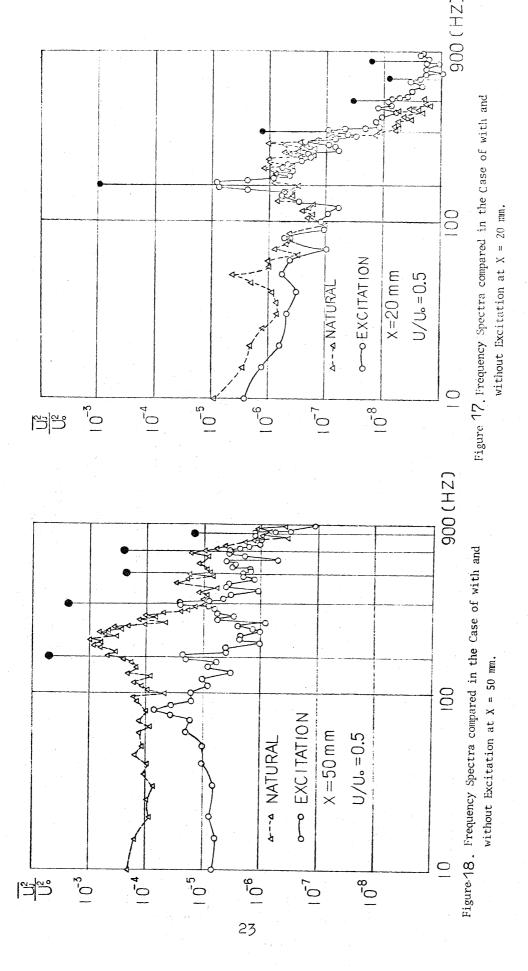
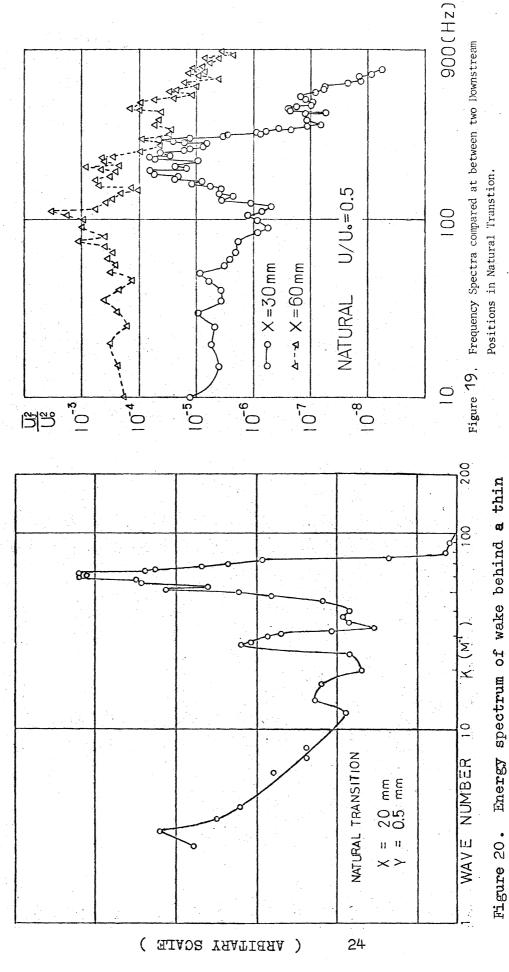


Figure $\overline{\bf 16}$. Normalized Rms Amplitudes of Various Spectral Components of Subharmonic and its Numerous Harmonic Oscillations at the Location of the Velocity, $U/U_0 = 0.7$.





flat plate in natural transition.

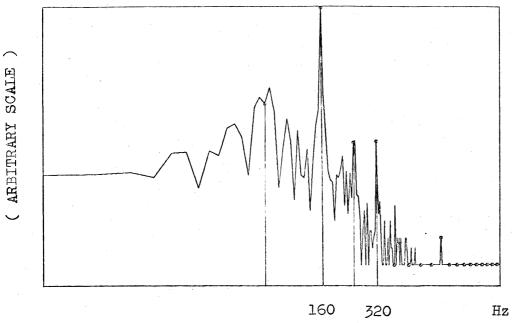


Figure 21. Instantaneous spectrum for 0.2 second at X = 90 mm, Y = 10 mm.

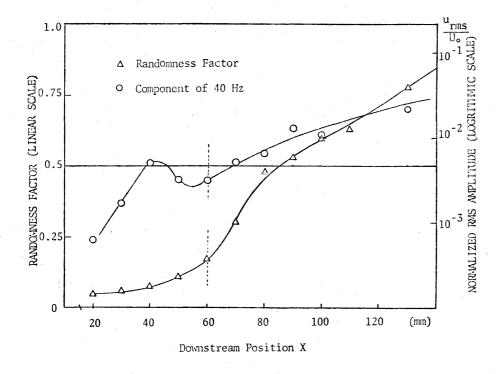


Figure 22. Randomness factor and Component of 40 Hz.