

はじめに

京大理 巽友正

この度、"乱流と Navier-Stokes 方程式" を主題とする研究集会を開催する運びとなりましたが、多数の御参加を頂き、多くの興味ある研究発表をお寄せ下さいましたことは、甚故人として誠に光栄に感じます。

一般に"乱流"と申しますとき、特に断りがない限り、圧縮性の無い粘性流体における乱流を指すのが普通でありおぼろに思われます。このおぼろな乱流にあまるとは、粘性率  $\nu$  (ここでは、Reynolds 数  $R = UL/\nu$  の逆数の意味にとらえておく) の値が小さいとき、エネルギー消散率、

$$\epsilon = -d\left(\frac{1}{2}\langle |u|^2 \rangle\right)/dt$$

( $u$ : 乱流の速度、 $t$ : 時間) は  $\nu$  による有限値をとる、

$$\nu \rightarrow 0 \text{ のとき, } \epsilon > 0, \quad (1)$$

ことが知られています。南條式 (1) を前提としますと,  $\epsilon$  と  $\nu$  を独立パラメータとする Kolmogorov の相似法則が成立し, それから  $\nu \rightarrow 0$  の極限として, 慣性小領域スペクトル,

$$E(k) \propto k^{-5/3} \quad (2)$$

が導かれます。

Kolmogorov の相似則および慣性小領域スペクトル (2) は, それらが乱流の大規模な構造とは無関係に成立するといふ意味で, 普遍性 (universal) であることは知られています。また, Kolmogorov 理論以後に発展した解析的な理論も, その多くは Kolmogorov スペクトル (2) を一つの標準とし, あるいはそれを導くことを目標として進んできたといつて過言ではありません。従つて, (1) および (2) の結果は, 乱流にとつてかくともそれだけ十分な確からしさとして, 常識化されてきたといえます (付記を参照)。

これに対し, 近年, 研究の対象が非圧縮粘性流体の 3 次元運動以外の拡張を必要とするにつれて, 上記の常識とは定性的に異つた乱流の性質が色々と現れてきました。

例えば, Burgers 方程式に於ける Burgers 乱流の場合, これは, 1 次元の圧縮性流体における弱い衝撃波の集まりとしての乱流を表しています。この乱流においては, (1)

は成立しませんが、非粘性の極限でのスペクトルは (2) に  
ならず、

$$E(k) \propto k^{-2} \quad (3)$$

の形をとります。このことから、Kolmogorov スペクトル (2) は、前提 (1) からの必然的な帰結ではなく、一つの可能な結果にすぎないことが結論をよめます。

次の例として、非圧縮粘性流体においても運動を 2 次元に限定し、2 次元渦流を考慮すると、先には関係式 (1) が成立せず、

$$\nu \rightarrow 0 \text{ のとき, } \epsilon \rightarrow 0 \quad (4)$$

となります。従って、スペクトル (2) は勿論成立しないわけであらう。しかし、ここでエネルギー消散率  $\epsilon$  の代わりに、エントロピー（平均渦渦度）の消散率、

$$\eta = -d\left(\frac{1}{2}\langle |\text{rot } \mathbf{u}|^2 \rangle\right)/dt$$

を考えると、非粘性の極限で  $\eta$  は  $\nu$  に依存する有限値に近づく、

$$\nu \rightarrow 0 \text{ のとき, } \eta > 0 \quad (5)$$

と仮定すると、 $\eta$  と  $\nu$  を独立パラメータとする 2 次元渦流の相似則が導かれ、さらに  $\nu \rightarrow 0$  の極限形として、

$$E(k) \propto k^{-3} \quad (6)$$

が得られます。

このまうに思えますと、乱流にとっての常識であるまうのまうに思われてきた(1)まう(2)の性質は、実は、非圧縮性流体における3次元乱流に特有の性質であつたといふことになります。さうとしますと、各種の乱流の特性というものは、さやえの乱流を支配する基礎方程式の解析的性質と深く結びついているものと考へなければなりません。さして、さのまうの解析的性質は、非粘性の極限における解の特異性の形に顕明に現れています。

例をば、3次元乱流は Navier-Stokes 方程式に支配されていますが、さここでは特異性は渦糸または渦板の形をとります。これらの渦糸や渦板は非線形相互作用にまつて変形をうけますが、されにまつて渦度が常に増大し、非粘性エネルギー消散(1)が發生します。一方、2次元乱流では、2次元性の制約のため渦度の増大が起らず、従つて(1)の代りに(4)が成り立つことになります。また、2次元乱流において(5)が成り立つかどうかについて、理論家の意見ははずしち一致してはいませんが、さには、2次元乱流の特異性としてどのまうの形をとるかを考へるがにまうの心です。Burgers 乱流においては、方程式の特異性は衝撃波(準不連続面)の形をとります。衝撃波は渦糸や渦板と同様、非粘

小エネルギー消散 (1) を作り出し、衝撃波面は渦糸や渦核に比べてはるかに安定であるために統計的な混合が起るが、その結果、Kolmogorov スケール (2) が満たされないものと考えられます。

上に述べた乱流の統計的性質と、これと支配する方程式の特異性との関係は、あくまで言葉による直観的な説明に過ぎず、理論としては、これを数学的な形に引き高めることが必要であります。この点については、既にある程度は行われており、大部分はなお今後の課題として残されているように思われます。以上、この研究会の主題に関連していさゝか思うところを述べたが、この二日間の研究会が乱流理論の今後の発展にとって真に実りあるものであることを期待して、閉会の言葉と致します。

付記。非圧縮性流体の3次元乱流において、Kolmogorovの相似則と  $k^{-5/3}$  スケールは絶対的な普遍性をもつものではなく、"intermittency" を考慮し、補正が必要であると考える方がよい。この考えは、最初 Landau によって示唆され、Kolmogorov 自身もこの限界をとりこみ理論の修正を試みた。この補正の必要性に関しては種々の議論があるが、ここでの本筋には無関係なもので割愛する。