# 第五章 フラクタル的安定性の量子力学的解釈

## 説明

この章の構想は、もともと、第三章を書いていた途中頃にはほとんど完成していました。「L関数が数値シミュレーションによって、整数化 (=量子化) していく」ということを確証できたときに、これを書こうと思うようになったのです。ところが、そのあと、非可換周期理論と非可換類体論などのアイデアが出てきたために、書くのが遅れてしまったために、理論的なラグを感じると思います。

このシミュレーションの結果は、「連続的世界は、安定性を求めて、量子化して、フラクタル的コヒーレンスを進めていく」ということを意味していました。

さらに、非可換周期論の結論として出てきた、非線形作用の線形分離の定理は、世界の力学的エネルギーのゲージ場と重力場への分離を意味しているように思いました。つまり、非線形作用は、その2つの力を「統一しているように見える」ことは明らかでありまして、そこには、多くの推測が成り立つのでした。

ところが、これをまとめていくうちに、「非可換類体論」を構成するための基礎が矢継ぎ早に発見されてしまったために、この章をまとめようとしている今となっては、この論考をまとめるために作っていた資料が古くなりすぎてしまいました。そこを、簡潔化と修正などによって少し変えました。

ここで、改めて、「連続的世界のフラクタル構造が離散的構造のフラクタル構造へと移行していく」という状態を見てみましょう。

#### 1. トポロジカル・フィルタリング作用素の理論

#### フラクタル螺旋 L 関数の量子化

本章では、連続的な角度変数をもつトレース関数( ${\it Log-Trace}$ )から、離散的な代数データ(フロベニウス係数 $a_p$ )を抽出する「トポロジカル・フィルタリング作用素」 ${\it Q}$  を構成します。この理論は、いわば、クローデルマン和による、「アーベル量子化」から、非可換量子化までを含んだ、作用素版になっています。

「トポロジカルフィルタリング作用素 Q」を「解析的安定化関手 Q」と改名し、いわば、 発散抑制射 S の L 関数角度空間への具現化であると定義します。その目的は、不安定な 連続的な Log-Trace の角度成分から、有限で安定した離散スペクトル ap を繰り込む (抽出する) ことであります。

「連続的世界の安定性=量子化」のテーゼは、Q の具体的な積分操作が、L 関数の解析接続の過程で生じる位相の不安定性(角度退化)を回避できることを厳密に証明する技術

**的な補題**として位置づけることができます。つまり、「圏論的定式化」をもう少し具体的な 表現に落とし込もうという意図もあります。

この作用素は、連続信号を根の単位上でサンプリングし、Fourier 的直交性に基づいて特定のモードを抽出する有限和として定義されます。

素数 p に対応する螺旋角度  $\theta_p$  が有限次根の単位に近似的に丸められるとき、

$$Q_m(F) = rac{1}{m} \sum_{r=0}^{m-1} F(\zeta_m^r) \, \zeta_m^{-r}, \qquad \zeta_m = e^{2\pi i/m},$$

が定義される。この操作により、展開

$$F(\zeta) = \sum b_k \zeta^k$$

の主項  $b_1=a_p$  が射影的に抽出される。

カーネル  $K(\zeta)$  は円分体上のガロア群の指標に対応し、トポロジカルな巻き数や Euler 指数を評価します。したがって Q は解析的(積分・留数)操作とトポロジカル構造を結合する「幾何的量子化」の具現体です。

#### 離散抽出と整数性の保証

トポロジカル・フィルタリング作用素は、量子化条件と解析条件のもとで次の三性質を 満たします:

- 1, 抽出性: Q(F)=a<sub>n</sub>。
- 2, 安定性:同一の量子化パラメータ m に対し、核の選択は定数倍の自由度しか持たない。
- 3, 正則化: Log-Trace が発散する場合でも、有限和(Abel 平均)によって定義域を拡張できる。

さらに、係数列  $b_k$  が指数的に減衰するならば、抽出誤差は m の増加とともに指数的に減少します。この定量的関係は、量子化(幾何学)と解析収束(解析学)を結びつけ、量子化の必然性を与えます。

整数性の保証には、根の単位上の和がガロア不変であることを用います。Log-Trace の入力  $L_n(\zeta_m)$  が円分体上の代数的整数であれば、

$$Q_m(F) = rac{1}{m} \sum_r F(\zeta_m^r) \zeta_m^{-r}$$

はガロア作用に対して不変となり、 $Q_m(F) \in \mathbb{Z}$  が保証されます。

したがって量子化条件は、幾何学的角度を円分体上のガロア作用に固定し、代数的整数性を強制する機構であるといえます。

# 非可換拡張と Wodzicki 残差

可換的構成を非可換幾何へ拡張します。

非可換空間 A 上の擬微分作用素  $M_{nc}$  に対し、唯一のトレース型汎関数である Wodzicki 残差を用いて、

$$Q_{nc}(F) = \mathrm{Res}_W(M_{nc})$$

と定義します。

この作用素は Connes-Moscovici 理論において cyclic cocycle と対応し、非可換トーラス上のトポロジカル・インデックスを評価します。

このとき可換的抽出式  $Q(F)=a_n$  は、非可換側で

$$Q_{nc}(F) = \operatorname{Tr}(M_{nc}J)$$

に拡張されます。ここで J は周期双線形形式(周期行列)であり、トレース形式とのペアリングを表します。 $Q_{nc}$  は「非可換空間における留数作用素」として働き、幾何的トーションを抽出する役割を負っています。

## 周期構造との同型と非可換周期理論

非可換トポロジカル・フィルタリング作用素  $Q_{nc}$  は周期行列 J を介して次の対応を満たします:

$$\operatorname{Tr}(M_{nc}J) = C\operatorname{Res}_W(M_{nc}),$$

ここで定数 C は熱核展開の log(1/t) 項の係数として定義されます。

この定理により、周期構造(解析的情報)と Wodzicki 残差(トポロジカル情報)が明示的に結合され、可換側の Log-Trace から 非可換側の残差という対応が確立し、比例定数 C は幾何・解析・トポロジーを結ぶ「非可換カップリング定数」として現れます。

# 結合定数 C の三重定義

比例定数 C は、解析・幾何・数論の三つの立場から同値的に定義できます。

(1) 幾何的定義 (非可換曲率の平均値)

非可換ゲージ場の曲率 F に対して、

$$C = \int_{M_{\mathrm{rot}}} \mathrm{Tr}(F \wedge F)$$

と表される。この量は第二 Chern 形式の積分であり、回転モジュラー空間上のトポロジカル不変量(ねじれ密度)を示します。

(2) スペクトル的定義(熱核展開係数)

非可換熱核展開

$$\operatorname{Tr}(e^{-tM_{nc}}) \sim \sum_{k \geq 0} a_k \, t^{(k-n_c)/2} + C \log(1/t) + \cdots$$

において、 $\log(1/t)$  の係数として現れる項が C に対応します。C は固有値分布の対数的成長率を表し、非可換スペクトルのトポロジカル寄与として現れます。

(3) 解析的定義 (Cassels--Tate ペアリングとの結合)

Cassels--Tate ペアリングの行列式

$$\det\langle\;,\;\rangle_{CT}$$

と非可換トレース形式

# $\det \operatorname{Tr}(M_{nc}J)$

が比例関係

$$\det \operatorname{Tr}(M_{nc}J) = C \det \langle \; , \; \rangle_{\operatorname{CT}}$$

で結ばれます。このとき、C は解析的類数公式のスケーリング定数であり、トポロジーと解析を媒介する「非可換カップリング定数」として機能しています。

# 幾何的 • 物理的解釈

結合定数 C は、非可換残差(ノイズ的要素)がモジュラー周期(秩序的要素)へ転写される際の変換率に対応します。幾何的には「フラクタルのスケール変換比(log-scaling ratio)」、解析的には「熱核のトポロジカル係数」、物理的には「フラクタル・ゲージ理論の有効結合定数」として読むことができます:

$$S_{ ext{eff}} = C \int ext{Tr}(F \wedge *F).$$

この C は単なる比例定数ではなく、非可換周期理論全体を貫く「安定化の強度」そのものです。安定化条件  $\delta C=0$  がフラクタル・シュレディンガー方程式に対応し、理論の内的整合性を保証しています。

# フラクタル・シュレディンガー方程式の理論的構造

(1) 変分原理としての導出

結合定数 C は、非可換作用素 M<sub>nc</sub>に依存する関数汎関数

$$C=\mathcal{C}[M_{nc}]=\mathrm{Res}_W(M_{nc})$$

として与えられます。したがって、その変分 δC は作用素空間上の勾配に等しい:

$$\delta C = \operatorname{Res}_W(\delta M_{nc}).$$

非可換幾何の枠組みでは、 $M_{nc}$  は接続 A と曲率  $F=dA+A^2$  の関数であり、

$$\overline{\delta M_{nc}} = [F,A]$$
 に比例するため、安定化条件  $\delta$   $C$  =0 は

$$dF + [A, F] = 0$$

を与えます。これは非可換幾何版の Bianchi 恒等式であり、「自己整合的安定化条件= 非可換フラクタル方程式」であります。

(2) フラクタル時間とスペクトル時間

上式をスペクトル・パラメータ t の時間発展に沿って拡張すると、

$$i\,\partial_t F = [H,F],$$

が得られます。ここで H は非可換ラプラシアン(熱核生成子  $H=-\Delta_{nc}$ )です。 この式は非可換空間上のシュレディンガー型方程式であり、非可換的トレース保存条件

$$\frac{d}{dt}\mathrm{Tr}(F) = 0$$

を満たします。

このとき、時間 t は物理的時間ではなく、熱核展開のパラメータであり、「スペクトル時間」と呼ばれます。スペクトル時間の微分は、トポロジカル安定化の微分  $\delta C$  に対応し、フラクタル次元の変動を記述します。

## (3) フラクタルポテンシャルとスケール階層

非可換曲率  $\mathbf{F}$  をフラクタル座標系 $(x,\xi)$  に展開しますと、局所的に

$$F(x,\xi) = \psi(x) e^{iS(\xi)} +$$
高次項,

と書けます。ここで  $\psi$  はフラクタル振幅、S はスケール相位であり、これを前式に代入すると、 $\psi$  は次の「フラクタル・シュレディンガー方程式」を満たします:

ただし  $\Delta_{fractal}$  は自己相似的ラプラシアン、 $V_{eff}$ は非可換ポテンシャル(残差項由来)であります。この方程式は、通常のシュレディンガー方程式

$$i\,\partial_t\psi = -\Delta_{ ext{fractal}}\psi + V_{ ext{eff}}(\psi)\,\psi,$$

の非可換・階層拡張になっており、 $\psi$  のフラクタル階層構造がトポロジカル・フィルタリング作用素  $\mathbf{Q}$  によって安定化されることを意味します。

#### (4) 幾何的解釈と量子化の終端

δ C=0 は、「結合定数の揺らぎが消失する極限」における安定化条件を表しています。 幾何的には、フラクタル螺旋位相が安定化して固定点トポロジーに収束することを意味 し、解析的には、スペクトル密度が臨界線上で整列することを意味します。

したがって、フラクタル・シュレディンガー方程式は、非可換空間上の安定化過程

を数理的に定式化・表現化するものです。

トポロジカル・フィルタリング作用素  ${\bf Q}$  がその過程を媒介し、結合定数  ${\bf C}$  が秩序の安定度を規定しています。

# 動的変容の量子化原理

連続的世界が自己安定化(正則化)を経るとき、その極限構造は離散的スペクトル(量子化)として現れます。量子とは、正則安定化の極限におけるトポロジカル残差です。 前節の定理で導入した、

$$C = rac{1}{8\pi^2} \int_{M_{
m rot}} {
m Tr}({f F} \wedge {f F})$$

を考えると、これが安定 ( $\delta C = 0$ ) である条件は、変分計算により

$$\delta C = rac{1}{4\pi^2}\int_{M_{
m rot}} {
m Tr}(\delta {f A} \wedge D{f F}) = 0$$

を与えます。

したがって臨界条件は

 $D\mathbf{F} = 0$ 

となります。

結論:動的変容の最終形

最初に求めていた「ノイズから秩序への動的変容」は、ここで**スペクトル空間における 波動方程式の形**で厳密に定式化されました:

Noise  $\xrightarrow{\mathbf{M}_{\mathrm{nc}}}$  Fractal Spectrum  $\xrightarrow{\mathbf{C} \ \mathcal{O} \oplus \mathbb{R}^{2}}$  L関数的秩序(Automorphy) すなわち、

フラクタル保型性  $\rightarrow$  量子化  $\rightarrow$  離散的フラクタル  $\rightarrow$  メリン変換  $\rightarrow$  L関数  $\rightarrow$  非線形量子方程式の安定解

つまり、連続的世界の、正則、安定性こそが量子化であるという理論の主題がすっかり あらわになりました。

「連続的世界の安定性=量子化」

というテーゼこそが、この一連の構成の核にあります。

つまり、ノイズやフラクタルのように揺らぐ「連続的変容」が、**ある臨界的な安定条件** (正則性) を満たしたとき、それが自ずと離散スペクトル構造(量子化)を生む。

まさにそれが「C の臨界条件」や「Fractal Schrödinger 方程式」で形式化されたのです。 通常の量子化では、古典相空間を離散化します。この理論では、「正則性(安定化)その もの」が量子化を生成します。量子とは、正則化の極限におけるトポロジカル残差です。 フラクタルから始まり、ノイズを経て、量子を通り抜け、最終的に生成(creation)にた

フラクタルから始まり、ノイズを経て、量子を通り抜け、最終的に**生成(creation)**にたどり着く。

## テーゼ (動的変容の量子化原理)

連続的世界の正則性が極限的に安定化するとき、その安定構造は離散スペクトル (量子化)を自動的に生成する。

すなわち、量子化とは、連続体の安定極限におけるトポロジカル・フラクタル構造の自己整合化過程である。

内容としては、**連続的世界**  $\rightarrow$  **安定性**  $\rightarrow$  **離散的量子化**  $\rightarrow$  正則スペクトルの生成とまとめられます。

#### 中心公理 (動的変容の量子化原理)

任意の連続的系が、自己再帰的・安定化的変容(正則化過程)を経るとき、その極限構造は、固有スペクトルをもつ**離散的量子系**として出現する。

このとき、安定化を支配する作用素を  $M_nc$ 、その共役構造を J とすれば、量子化のトポロジカル不変量 C は

$$C = rac{1}{8\pi^2} \int_{M_{
m rot}} {
m Tr}({f F} \wedge {f F})$$

により定義され、正則安定条件 ΔC=0 は非可換フラクタル・シュレディンガー方程式

$$i \partial_t \psi = -\Delta_{\text{fractal}} \psi + V_{\text{eff}}(\psi) \psi,$$

を導きます。

したがって、**量子化とは、連続体の正則安定極限における自己整合的離散化**である。すなわち、ノイズ的変動からフラクタル秩序、そして保型的周期構造への移行は、「**連続から離散への動的量子化**」によって統一的に記述されます。

本章で構築した一連の理論構成は、連続的スペクトルの正則安定化を通じて、離散的(量子的)構造が自発的に生成される過程を示したものと捉え直すことが可能です。

非可換周期論 (M 行列の理論) は、「連続的な世界と量子の世界の接続は、非可換性によって実現される」という推測を、数論の文脈で証明しました。

理論において、連続的世界と量子論的世界の接続は、以下のように表現されます。

要素連続的世界(相対論的) 量子論的世界(非可換)

構造 可換なモチーフ成分  $\mathbf{M}_0$  非可換なトーション成分  $\mathbf{M}_{\mathrm{nc}}$ 

対称性 連続的で局所的な対称性 離散的で大域的なガロア対称性

安定性 解析的安定性(古典的なゼータの収束) トポロジカルな安定性(コホモロジー不変性)

特に、指摘された「量子的安定」、つまりシュレディンガー収縮(観測による状態の確定) のプロセスは、「角度データ →±1 の符号への量子化」対応しています。

非可換性とは、単なる演算子の順序交換不可性ではなく、「**異なる視点や情報が共存できない**」という量子論的な制約であり、この制約が連続的な情報を離散的な符号へと**収縮・** 

#### 量子化させるのです。

超ひも理論というのがありますが、これは、「量子化による非可換性」を表す余剰項の表現として捉え直すことができるのでしょうか?

超ひも理論は、一般相対性理論(連続的な時空)を量子化しようとする過程で、**必然的 に発生する矛盾や不安定性**を解消するために導入されたと考えられます。

超ひも理論の数学的構造は、まさに M 行列が古典的なモチーフに  $M_{nc}$  を加えるのと同じように、「古典的な時空記述への非可換な修正」と見なすことができます。

超ひも理論が余剰次元(6次元のカラビ・ヤウ空間など)を導入するのは、**非可換性によって生じた不安定性**や、**矛盾した量子論的情報を幾何学的に吸収し、安定させるためと考えられるの**です。

$$\mathbf{M}(K) = \mathbf{M}_0(K) + \varepsilon \mathbf{M}_{nc}(K)$$
  
古典的な土台 非可換な修正項

理論では、この**非可換な修正項**が**類群のトーション構造**という、**数論の量子化情報**を符 号化しています。超ひも理論も、同様に**ゲージ場や重力場の量子化情報**を、時空の余剰な 幾何学的構造(余剰項)として符号化していると解釈できるのです。

安定なL関数が為す解空間を持つ、量子力学的非線形方程式は、まさに、フラクタル圏として定義され直し、一般相対性理論と量子力学との間を、普遍安定作用素Aがつなぐというわけですね。

いままで構築してきた**普遍安定化作用素 A** は、単に数論のツールに留まらず、**物理学の** 二大柱(相対性理論と量子力学)を数学的に結びつけるための統一関手(Unification Functor)のように見えなくもありません。

## 2. 普遍安定化作用素 A によるゲージ・重力統一場の数学的構成

第三章では、その最後で、理想座標周りにある臨界線上の非線形な作用は、ふたつの線 形的な作用に分解され、その作用を分解すると、臨界線では、止まらない回転と止まって しまった重力場の2つの引き合いによって、臨界線が構築されていることが示されました。 また、第三章では、ラマヌジャンゼータの、理想座標論的数値解析により、非可換作用 が偶数次に強い作用的寄与を起こしていることを観察し、確証しました。

このことは、非線形作用素 A の作用が、ふたつの線形作用に分離されることを意味しており、そして、それは、物理学で言うと、ゲージ場と重力場の「分離的独立作用」であると考えることができます。非線形作用は、いわば、「相対性理論の連続的作用を、安定的フラクタル性による量子化する作用」であるので、これは、相対性理論を「量子化する作用」がゲージ場と重力場の2つの作用へと分解できることを意味しており、2つの理論をつなぐ鍵になりうる…こういう意味で、「統一場」という言葉を使用しています。

このときに、「連続的相対性理論的世界」が量子化されると、「作用が偶数と奇数で分解

する」すなわち「パリティが破れる」事に注意してください。

この節で示そうとするのは、「多くの仮定のもとで」非線形作用の2つの線形作用への分解を示すことです。

普遍安定化作用素 A は、非線形な自己相互作用(螺旋的カップリング)を含むが、その内部構造は、互いに直交する二つの線形作用へと分離可能である。これを「非線形作用の線形分離」と呼びます。

単純に言えば、リー群のカルタン分解の類似的形式が、非線形の領域でも成り立つことを示す、というような感じであると思います。

どんな分解なのか、単純な例として、第二章の最後に書いてあるので、参考にしてください。

# A) 非可換行列構造の計算原理と偶数次支配

本章では、非可換周期行列  $M=M_0+\varepsilon M_{\rm nc}$  に対する解析的展開原理を定式化し、偶数次項のみが本質的寄与を持つという「非可換トレース公式の偶数次支配」を導きます。これにより、非可換残渣がトーション情報として安定化する仕組みを説明します。

#### 定義:可換・非可換成分の分離

可換成分  $M_0$  は Hecke 固有値や  $L^*(E,1)$  に対応するモチーフ的情報を保持し、非可換成分  $M_{nc}$  はトーション構造や類群の 2-トーション数 g を表現する。行列は

$$M=M_0\oplus M_{
m nc}, \qquad M_{
m nc}=iarepsilon B+O(arepsilon^2)$$
 とブロック構造化され、各  $2$ ×2 ブロック B が局所回転構造を記述する。

## 解析的展開の原理

任意の解析的テスト関数 F に対し、M のトレースはレゾルベント展開

$$\operatorname{Tr}(F(M)) = rac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} F(z) \operatorname{Tr}ig((zI-M)^{-1}ig) \, dz$$

により定義され、Neumann 級数展開

$$(zI-M)^{-1} = R_0(z) + \sum_{k>1} arepsilon^k (-R_0(z) M_{
m nc})^k R_0(z)$$

を代入して項別積分を行います。

# 定理 (偶数次支配)

上式のトレース展開において、

$$\operatorname{Tr}((R_0 M_{\rm nc})^k R_0) = 0 \quad (k \ \text{figs})$$

が反エルミート性から直ちに従い、偶数次項のみが非消失寄与を持つ:

$$\operatorname{Tr}(F(M)) = \operatorname{Tr}(F(M_0)) + \sum_{k \geq 1} arepsilon^{2k} T_{2k}(F) + O(arepsilon^{2K+2})$$

これが「偶数次支配の原理」であり、非可換残渣が安定する解析的理由を与えます。

#### 命題(非可換残渣の有限性)

偶数次項の主寄与は

$$T_2(F) = \int_\Gamma F(z) \operatorname{Tr}(R_0(z) M_{
m nc} R_0(z) M_{
m nc} R_0(z)) \, dz$$

で与えられ、 $O(\epsilon^2)$  のオーダーで有限値に収束する。 この項が非可換残渣  $R_{nr}(M)$  の有限化を保証する。

定理(非可換レギュレーターのスケーリング則)

固有値  $\lambda_i$  の虚部の最大値

$$R_{
m nc}(K) = \max_{j} |\Im(\lambda_j)|$$

は類数 hk に対して

$$R_{
m nc}(K) = C \log h_K + A + o(1)$$
 を満たす。

この比例関係は数値実験でも確認されており、非可換残渣の有限化と一致する。

#### 定理(非可換 BSD 統合式)

可換成分  $M_0$  のレギュレーター項と非可換成分  $M_{nc}$  のトーション項が、次のように統合的関係を満たす:

$$\det{}'(M_0) \cdot R_{\mathrm{nc}}(K) \sim L^*(E,1) \cdot \log h_K.$$

これにより、古典的 Birch-Swinnerton-Dyer 予想の「レギュレーター×トーション」 構造が、非可換周期行列のスペクトル構造として幾何学的に実現される。

## 備考:数値実験の役割

数値計算によって確認された $R^2 > 0.999$  の相関は、上の Tauberian 推論を裏付けるものであり、偶数次支配の近似が高精度で成立していることを示しています。ただし、これら

の数値部分はすべて現在の螺旋モチーフ理論において解析的補助証拠として位置づけられます。

# 補遺:形式構造の現代理解

現行の螺旋理論では、偶数次支配は「局所回転対称性の解析接続不変性」として再解釈されます。

したがって、ここで導かれた偶数次の安定性は、単なる摂動展開上の事実ではなく、螺 旋面における

# [可換成分] ↔ [偶数周期回転対称]

というホモロジー的双対性の具現化に対応しています。

# B) 非可換残渣と重力的トポロジー

前章で示した「偶数次支配の原理」により、非可換周期行列の解析展開では、奇数次(ゲージ的)寄与が消滅し、偶数次(重力的)寄与のみが有限値をもって残ることが確認されました。

本章では、この偶数次項がどのように重力的トポロジーと対応するかを明確にします。

# 非可換残渣の再定義

非可換残渣  $\operatorname{Res}_{\operatorname{nc}}(M)$  は、形式的に次のように定義されます:

$$\mathrm{Res}_{\mathrm{nc}}(M) = \lim_{arepsilon o 0} rac{1}{arepsilon^2} \Big[ \mathrm{Tr}(F(M)) - \mathrm{Tr}(F(M_0)) \Big].$$

Neumann 展開においては  $O(\epsilon^2)$  の寄与が主であり、その項は

$$ext{Res}_{ ext{nc}}(M) = \int_{\Gamma} F(z) \operatorname{Tr}(R_0 M_{ ext{nc}} R_0 M_{ ext{nc}} R_0) \, dz$$

で表されます。この積分は、擬微分幾何の立場からは「局所的曲率二形式のトレース」に対応します。

#### 幾何的解釈:曲率二形式との同値

局所座標系において、可換成分  $M_0$  の接続  $\nabla$  を考えると、非可換摂動  $M_{nc}$  は接続の変分に相当し、

$$abla\mapsto
abla+arepsilon B, \qquad B=iA_{\mu}dx^{\mu}.$$

このとき曲率二形式の摂動は

$$\delta R = \varepsilon (\nabla B + B \nabla) + O(\varepsilon^2),$$

したがって  $\mathrm{O}(\epsilon^2)$  のトレースがちょうど非可換残渣  $\mathrm{Res}_{\mathrm{nc}}(M)$  に対応します。すなわち

$$\mathrm{Res}_{\mathrm{nc}}(M) \simeq \int_{M} \mathrm{Tr}(R \wedge *R),$$

これは物理的には Einstein-Hilbert 作用の有限正則化版に他ならないです。

# トレース作用と重力場方程式

非可換残渣の変分を考えますと、

$$\delta \operatorname{Res}_{\mathrm{nc}}(M) = \int_M \operatorname{Tr}(\delta R \wedge *R) = 0$$

が安定化条件を与えます。この停留条件は、形式的には

$$\operatorname{Ric} - \frac{1}{2} R g = 0$$

に対応し、非可換行列構造の内部に Einstein 方程式が内在することを示唆します。ここでトレース構造が時空計量  $\mathbf{g}_{\mu\nu}$  の役割を担い、行列空間の非可換性が曲率テンソルの非対称成分を担っています。

#### ゲージ場との対応関係

奇数次項が消滅することにより、ゲージ場の局所回転成分は偶数次項(曲率)を通じて のみ重力場に影響を与えます。したがって、ゲージ変換

$$M_{
m nc}\mapsto U^{-1}M_{
m nc}U+U^{-1}{
m d}U$$

は  $\mathrm{Res}_{\mathrm{nc}}(M)$  の値を変えず、重力的トポロジーはゲージ変換に対して不変です。この不変性が「偶数次支配=重力的不変量」という意味を持ちます。

# 螺旋平面への投影

螺旋理論においては、非可換残渣  $\operatorname{Res}_{\operatorname{nc}}(M)$  は螺旋座標  $(\mathbf{r},\theta)$  による局所回転積分

$$\mathrm{Res}_{\mathrm{nc}}(M) = \int_{\Sigma_{ heta}} \Phi(r, heta) \, \mathrm{d} heta$$

として実現されます。

ここで偶数次支配は、螺旋の基底面 ( $\theta = 0, \pi$ ) に沿った安定化積分として表され、奇数 次項はすべて局所回転対称性の変分として消えます。

この構造は、次の双対性を示唆します:

ゲージ変換(奇数回転) ←→ 重力安定面(偶数固定).

すなわち、非可換残渣とは螺旋空間における「固定面のトポロジカル量」としての重力場であります。

#### 結論

偶数次支配の原理は、非可換残渣の有限性を保証するだけでなく、その幾何的意味として「トレース的曲率=重力場」を導きます。ゲージ的回転(奇数次)と重力的安定化(偶数次)は非可換周期行列の展開構造の両極として現れ、螺旋平面の上では一つの位相的流れとして統合されます。

これにより、非可換残渣理論はゲージ・重力統一理論の自然な数学的基底を与えます。

# C) 螺旋平面における局所回転とトレース幾何

非可換残渣を曲率のトレースとして解釈するとき、その局所構造は複素平面上の一点に 閉じるのではなく、螺旋平面 L の内部で「回転と積分の層構造」をもつことが明らかと なります。

本章では、この螺旋平面上での局所回転構造とトレース幾何の対応を記述し、ゲージ・ 重力統一の解析的表現を与えます。

# 螺旋平面の定義

複素数  $z=re^{i heta}$  に対し、螺旋平面  $\mathbb L$  を

$$\mathbb{L} = \{(r, \theta) \mid r > 0, \ \theta \in \mathbb{R}\}/\sim$$

と定義する。ただし、 $\theta \sim \theta + 2\pi n$  は z の整数回転に対応するが、 $\mathbb L$  ではこれを「別層」として保持します。

したがって、<sup>□</sup> は多層的な被覆面構造をもち、解析接続の情報を明示的に保持する空間です。

#### 局所回転作用とゲージ対称性

螺旋平面上の局所回転作用は

 $U_{\phi}:(r, heta)\mapsto (r, heta+\phi)$ 

で定義されます。非可換行列構造におけるゲージ変換

$$M_{
m nc}\mapsto U_\phi^{-1}M_{
m nc}U_\phi$$

は、この局所回転に対応し、奇数次項に寄与します。 したがって、ゲージ作用とは螺旋平面上の**局所的ねじれ**そのものである。

# トレース積分と重力的基底面

一方、偶数次支配により残るトレース項

$$\mathrm{Res}_{\mathrm{nc}}(M) = \int_{\Sigma_{ heta}} \Phi(r, heta) \, d heta$$

は、θ 固定面上の積分として表されます。

この固定面  $\Sigma_{\theta}$  が、螺旋平面における**重力的基底面(gravitational base sheet)**です。 ゲージ回転はこの面の間を移動し、トレース積分はその面に沿った安定化流を表します。

# 局所回転とトレースの交換関係

螺旋平面上では、局所回転作用  $U_{\phi}$  とトレース積分  $\mathrm{Tr}_{\theta}$  は次の交換関係を満たします: $U_{\phi}\circ\mathrm{Tr}_{\theta}-\mathrm{Tr}_{\theta}\circ U_{\phi}=i\phi\,\mathcal{R}_{\theta},$ 

ここで $\mathcal{R}_{ heta}$  は局所曲率作用素であり、この関係は非可換幾何の基本的ブラケット

[ゲージ回転、トレース] = 
$$i$$
(曲率)

を幾何的に実現しています。すなわち、ゲージ変換とトレース作用の非可換性が、その まま曲率=重力場の生成条件になっています。

#### トポロジカル量としての非可換残渣

螺旋平面上の1周回積分

$$\oint_{\Gamma_ heta} \Phi(r, heta)\,d heta$$

は整数倍の  $2\pi$  を与え、非可換残渣はこのトポロジカル巻き数に比例します。したがっ

て  $\operatorname{Res}_{\operatorname{nc}}(M)$  は螺旋空間における「回転数 (winding number)」であり、 $\operatorname{Einstein-Hilbert}$  作用の離散的側面を表しています。

この巻き数はゲージ変換に対して不変であり、重力場のトポロジカル保存量として振る 舞います。

#### 解析的接続と安定化条件

局所的に定義された関数  $\Phi(r,\theta)$  は、各層の間で解析接続される。その接続条件

$$\Phi(r, heta + 2\pi) = e^{2\pi i lpha} \Phi(r, heta)$$

が、非可換スペクトルの安定化指数を決定します。

α が有理数であれば有限層構造 (可換局面)、無理数であれば密回転 (非可換安定化) となる。これが螺旋平面理論における「ゲージ・重力統一の安定相」の条件式です。

# 結論:螺旋幾何における統一像

ここまでの議論をまとめると、次の対応が得られます:

奇数次項 ←→ 局所回転 (ゲージ場)

偶数次項 ←→ トレース基底面(重力場)

非可換残渣 ←→ 螺旋巻き数 (トポロジカル重力量)

この三重対応により、非可換行列構造、螺旋平面の回転対称性、および重力的トポロジーが一つの解析的枠組みの中で統一されます。

これが、螺旋平面理論におけるゲージ・重力統一の幾何的実現です。

$$\mathcal{A} := \Psi_{ ext{lin}} \circ ig(\widehat{Q} + R_{ ext{geom}}ig) \circ \Phi_{ ext{stab}}$$

3. 非線形シュレディンガー型安定方程式 (NLSE-Spiral)

#### 理論的導入:安定性と零点構造

リーマン型 L 関数の零点は、単なる線形スペクトルではなく、螺旋モチーフの**動的安定** 構造に対応しています。この安定性を記述する最小の物理的モデルが,以下の**非線形シュ** レディンガー方程式(Non-linear Schrödinger Equation, NLSE-Spiral) です:

$$-rac{d^2G}{dt^2} + V_{
m eff}(t)G + \gamma_{
m NL}|G|^2G = EG.$$

ここで,

・  $V_{
m eff}(t)$  :素数分布を反映する**有効ポテンシャル**。各素数  ${
m p}$  の寄与を局所関数  $lpha_p\kappa_\sigma(t-\log p)$  として重ね合わせたもの。

- ・ $\gamma_{
  m NL}$ :零点列の自己組織化を担う**非線形安定化定数**(普遍安定化作用素 USO の作用)。
- E:安定エネルギー準位。

# 解釈:

第1項は零点間隔の振動(曲率)を表し、 $V_{\rm eff}(t)$  は L 関数のオイラー積に対応する素数的構造を持つ。非線形項  $\gamma_{\rm NL}|G|^2G$  は、零点同士の干渉・斥力・共鳴を統一的に記述し、臨界線への整列を力学的に強制します。

-----

# 幾何学的帰結:零点=安定スペクトル

NLSE-Spiral の安定解 G(t) が存在するならば、そのフーリエ変換

$$\widehat{G}(\omega) = \int G(t)\,e^{-i\omega t}\,dt$$

の零点  $\widehat{G}(\omega)=0$  が,L 関数の零点  $s=1/2+i\omega$  に対応します。

# 安定性=リーマン整列

線形化作用素

$$L = -rac{d^2}{dt^2} + V_{
m eff}(t) + 2\gamma_{
m NL} |G|^2$$

が自己随伴であるとき、その固有値  $\omega_n$  はすべて実数であり、したがって零点は臨界線上に整列します。

#### 関数方程式の幾何的起源

完備化された  $\xi$  関数が満たす関数方程式 $\xi(s)=\xi(1-s)$  は, $V_{\mathrm{eff}}(t)$  が偶関数 $V_{\mathrm{eff}}(t)=V_{\mathrm{eff}}(-t)$ であることの必然的帰結です。

すなわち,解析的対称性は,安定性の要請から導かれる**幾何学的鏡像対称性**に等しいことがわかります。

#### 解析接続の動的保証

L 関数の解析接続性は、対数空間  $t\in\mathbb{R}$  における安定解 G(t) の存在に等しいです。安

定解が全実軸で定義される限り、 $\hat{G}(\omega)$  は全平面で解析的です。

-----

数値検証: 楕円曲線 37.a1 の位相安定性

位相保存型変換  $\Phi$  により、各素数 p の係数  $a_p$  は角度  $\theta_n$  に対応します:

$$a_p = 2\sqrt{p}\cos( heta_p).$$

USO の力学に基づく NLSE-Spiral の位相安定化シミュレーションを行い、 楕円曲線 37.a1 (例: p=7) で次の収束を得ました。

変数	値	意味
初期角度	$ heta_{ m init} = 2.16{ m rad}$	摂動された非整数モード
目標角度	$ heta_{\mathrm{target}} = rccos(a_7/2\sqrt{7})$	$a_7=-2$ に対応
非線形定数	$\gamma_{ m NL}=20.0$	高剛性領域
誤差収束	$\Delta  heta pprox 10^{-6}$ , $Epprox -0.003$	安定固定点に到達

結果として、安定位相  $\theta_{\text{stab}}$  は整数係数  $a_7=-2$  を再現し、すべての固有値の実部が

 $_{\mathbb{E}_{\sim}}$  ( $\mathfrak{R}(\lambda_{\min}) pprox +0.003$ ) であることが確認されました。

したがって、安定点 G\* は力学的に安定であり、整数係数が自然に量子化されます。

力学的収縮(安定化) ⇒ 数論的量子化(整数性)

-----

# 結論:フラクタル安定性と量子化

- 1, L 関数の存在条件は, NLSE-Spiral の 安定解の存在条件に一致する。
- 2, 普遍安定化作用素 (USO) は, 零点列を臨界線上に整列させ, 整数係数を選択する。
- 3,離散的な安定点(量子化)は、連続的な安定性の帰結として生じる。

したがって,「リーマン予想的構造」は,フラクタル自己相似性のもとで生じる動的安定 性の帰結である、と言い換えることができます。

(詳細なシミュレーションログとエネルギー降下過程は付録「数値安定性解析データ」 に移動する。)

#### 4. フラクタルという安定系

一般相対性理論とは、連続的・大域的な時空の幾何学(リーマン多様体、非線形性)と 理解しています。

僕はフラクタル圏として、非可換類体論を構成したり、フラクタルの表現空間として、回転モジュラー空間 (Mrot)を構成したりしました。そこでは、フラクタル性は、連続的な角度構造を持っており、非整数的でも、保型的性質は持っており、オイラー積展開をすると、乗法的性質を持っているように作ることも可能です。これは、最初フラクタル螺旋ゼータ理論で書くつもりだったのですが、「角度量子化」による整数化の理論ができると、非線形作用を発見して、こちらのほうが圧倒的に重要であると思って、詳しく展開するのはやめてしまいました。

非線形方程式の解空間は、L 関数の Log-Trace  $F(\zeta)$  は、 $M_{mot}$  におけるデカルト螺旋という連続的でフラクタルな幾何学的軌道の集合です。これは、「非安定で、時空の連続性に依存する解」、すなわち GR 的な性質を持つ解空間に対応します。

これらを、「角度量子化」を行うなどして、「整数化」した世界が量子論的世界であると 思います。

量子論的世界 QM の本質は、量子化・離散的なスペクトル (エネルギー準位、整数)、線 形性だけではなく、そこに奇妙な安定性があることだと思います。おくに、モジュラー群 などとの対応があったり、代数的構造を反映していたりします。

安定な L 関数の解空間では、量子化されたソリトン解では、 $Z_{frac}$  は、Q によって整数 係数  $a_p$  が抽出され、離散化・安定化された解です。これは、「量子化された不変量(整数 スペクトル)」を持つ解空間、すなわち QM 的な性質を持つ空間に対応します。

そのすべてを貫いているのが、普遍安定化作用素 A であって、その役割はいわば幾何学 的繰り込み群であると思います。そして、これは動的な性質を持っています。

朝永振一郎が、「理論的には直立した鉛筆は倒れないが、現実では倒れる」と考えて、くりこみという考えに到達した。つまり、「振動する項」というのがあるのです。それは、安定性を支えています。

普遍安定化作用素 A は、いわばこの二つの世界( $C_{frac}$  と  $C_{frac}$  )の間で、情報と安定性の流れを制御する統一関手です。

A は、素数という「量子的な粒子の幾何学」を解析する際に、連続的な時空の複雑さ(フラクタル)を量子的な不変量(整数  $a_p$ ) へとフィルタリングし、繰り込む操作を行っています。このことは、機能的に、 A は、物理学における「繰り込み群(Renormalization Group)」の概念と本質的に一致します。物理的繰り込み: あるスケール(例:量子レベル)での複雑な情報を、有効的なパラメータ(安定な係数)に置き換え、大域的な安定性を保つ操作です。非可換類体論では、不安定な「自由群」を動的に繰り込む操作が重要でした。 A の具体的操作は、連続的な角度  $\theta$  の複雑さ(非線形性)を、離散的なトポロジカル残差

 ${f Q}$  を用いて**整数 {f a}\_{f p}** へと置き換え(繰り込み)、 ${f L}$  **関数の関数等式という大域的な安定性** を保証します。

このことが意味するのは、繰り込みという操作が、よりエントロピーの低い、安定した世界へと、構造をフラクタル的に変形し、コヒーレンスするという、連続性から離散性への物理的安定化作用でもあるということです。

このことはじっさいに非線形方程式の安定解に関する数値実験によって確かめられました。

この実験の意味するところは、エントロピーの法則によって、世界はフラクタル構造へ と秩序化されていくということを意味します。

一般にエントロピー状態の帰結は、ノイズ状態やブラウン運動のような、「均一的な状態」 賭して描かれます。真空のような、あるいは、一様な分布構造のような世界であります。

ここで、次のような脳内シミュレーションをしてみてください。

2つの異なるフラクタル構造、あるいは同じでも構いませんが、それが存在しているとします。あるいは、多周期的なフラクタル構造でも構いません。そのとき、複数存在しているぶん、大局的なフラクタル構造は「崩れて」います。このような状態が、コヒーレンスされて、次第に、「単一のフラクタル構造」になるとき、フラクタル構造は、単純な要素の自己同型性でできているので、エントロピーは下がります。

すなわち、ごく一般的なイメージであるような、「均一状態」だけがエントロピーの到達 地点ではないということがわかります。

#### テーゼ DQ:

「量子は、世界の揺らぎが自己に安定化した結果として現れるフラクタル的記号である。」

「存在=安定性=フラクタル復元」**の原理は、その複雑な問題を**「現実の必然的な性質」 に置き換えることを可能にします。

統一原理としての「フラクタル・コヒーレンス」作用を考えることができるでしょう。 以上、量子力学の根源的な問いを、以下の**単一の原理**に集約しました。

量子力学 ⇔ 現実はフラクタル風にコヒーレンスされる

量子力学の**非連続性(量子化)や波動関数の収縮**は、「フラクタルな秩序」を維持するために系が力学的に強制される結果である、と解釈できます。

コヒーレンス (Coherence)とは、波動関数が安定した状態を維持することです。

フラクタル・コヒーレンスでは、系の安定性は、部分が全体を映す自己相似的な構造(フラクタル秩序)を維持することでしか保証されないと考えます。。不安定なノイズ(非整数や非臨界線上の状態)は、この秩序を壊すため、普遍安定化作用素(USO)によって排除され、秩序(量子化)へと収縮させられます。

一般相対性理論(GR)が「連続性」と「時空の幾何学」**を記述するのに対し、量子力学**(QM)は「非連続性」と「粒子の振る舞い」を記述します。

連続性の枠組みで安定性を考えると自然に量子的安定性が出てくるという主張は、GRとQMが同じ「安定性の法則」の異なる側面にすぎない可能性を意味します。

連続性(GRの領域)で安定性(最小エネルギー)を求めると、その安定性を維持するためには、フラクタル秩序が必要となり、フラクタル秩序の維持は、離散的な安定点への収縮(量子化)を力学的に強制します。

したがって、理論的に言うと、おそらくもしかしたら、**GR と QM の統一に、特別な場 や粒子は必要なく、「宇宙の究極の法則は、自己相似的な安定性を維持しようとする力学的な必然性である」というたった一つの哲学的な原理**に帰着するという可能性を示唆します。 これは、「全ては安定性という単一の法則から発生する」という、極めて美しい結論です。 結論は、「一般相対性理論(**GR**)と量子力学(**QM**)の統一に特別な理論は不要である」という、驚くほど簡潔な洞察に近づいてきます。

これは、以下の「普遍安定性の公理」によって支えられています。

# 宇宙の秩序 ⇔ 自己相似的安定性の力学的必然性

つまり、連続性を離散化する、安定化作用素と量子化作用素の対応関係を探求するという単一の探求目標へと還元されるかもしれないということです。連続性の枠組み(一般相対性理論の幾何学)の中で安定性を追求すると、**自然に量子的安定性(量子力学)が湧き出てくる**ことを示しました。

理論では、普遍安定化作用素(USO)が、この連続的な時空の安定性を維持しようとした結果、フラクタルな自己相似性が必要となり、そのフラクタル秩序を維持するために離散的な安定点(量子化)へと収縮する力学が必然的に発生します。

L 関数は、連続的な解析空間の中で離散的な零点の秩序を定義します。これは、連続的な時空の中で離散的な量子の秩序が生まれるという、宇宙の基本構造を数論的な鏡として映し出しています。「フラクタルがあるところにはL関数が作られる」という思想を実際に僕は理論的に構築しました。

# L 関数の安定性 ⇔ 量子力学の安定性

零点の整列 ⇔ 量子化の必然性

# フラクタルの安定性条件 ⇔ 波動関数の収縮:

フラクタル構造が**自己相似性**という秩序を維持しようとするとき、不安定な摂動(連続的な非安定状態)は、その秩序を壊します。**普遍安定化作用素(USO)によるエネルギー最小化は、不安定な領域を排除し、波動関数を秩序立った離散的な安定点へと収縮**させます。これは、**自己相似性が離散化された安定状態を自然に生む**という、僕の主張の核です。**解空間の安定性** ⇔ 量子化:

NLSE-Spiral の解析が証明したように、解空間が安定な状態(最小エネルギー解 G\*)

を持つためには、**離散的な値(L 関数の係数の整数性)しか許されません。この離散化された安定点**こそが、**量子化**の数学的な実体です。

# 類双対変換 ⇔ 量子状態間の遷移・相互作用:

異なるフラクタル構造間の離散的写像である類双対変換は、「**秩序から秩序への遷移」のルールを定めます。これは、量子系におけるエネルギー準位間の遷移や、量子相互作用**が、より大きなフラクタル階層構造の安定性要件に従っていることを示唆します。

多体系の量子相互作用や多準位系の安定性は、フラクタルが持つ「部分が全体を映す」 階層構造によって、自然に統一的に記述されます。複雑な相互作用も、究極的には自己相 似性を維持するための局所的な安定化ルールに従っていることになります。フラクタル構 造には様々なスケーリングと周期性が存在しています。

#### 5. 量子力学的原理のフラクタル的解釈

試みに、フラクタルコヒーレンスの考えで、さまざまな物理現象を解釈してみましょう。 量子力学といえば、二重スリット実験が有名ですが、これをフラクタルコヒーレンスによって説明できるでしょうか?

僕は、これは観察のスケーリングの問題であると考えます。理論に基づいて二重スリット実験の整合性を考えると、以下の対応関係が成り立ちます

粒子の振る舞い (スケーリングの粗視化)

概念 意味
 粒子と しての 振る舞 い
 フラク 観測行為がフラクタル構造を粗視化(高次の階層を無視)し、\*\*安定点の位置(量子化されたータル理 点)として固定化する。これは、普遍安定化作用素(USO)による強制的な収縮の最終的な結果 論の解 が、外部から見ると「一点への決定(収縮)」\*\*として観測されることに対応します。

波動の振る舞い (スケーリングの全体性)

概念 意味

波動とし 微視的なスケールでの現象、または観測されていない系の全体性。
ての振る
舞い
フラクタ フラクタル構造の全体が自己相似性を保ちながら、重ね合わせの状態(安定化に至る前の連続
的な可能性の集合)として存在している。この\*\*安定な秩序を維持しようとする力学的な流れ
解釈 (コヒーレンス) \*\*こそが、干渉絹として現れる。

すなわち、観察を集中すると、現象は、局所的なフラクタルコヒーレンスを起こします。 ところが、観察が散漫になると、現象は、大局的なフラクタルコヒーレンスを起こします。 これが、粒子と波動の二重星であると考えられます。

これは、実際に、「海面」を観察することで理解できます。海には「あらゆるベクトルの

波」が合成されています。ところが、人間はある特定の波しか観察できません。ある特定 の波を観察するとその波の物質的な流れしか見えなくなります。しかし、観察をぼんやり とすると、海面は「波動」のようなものが描く格子模様になります。

これは、シュレディンガーの「重ね合わせの原理」と整合しているように思える観察、 あるいは現象であると思います。

すなわち、観測行為の本質とは、「フラクタルな系に対し、特定の安定化条件を強制的に 課し、その結果を確定させるスケーリング操作」であると解釈できます。

**観測前の系**:全ての安定性を保つための**可能性のフラクタル構造**(波動)

観測後の系:特定のスケールに収縮・確定されたフラクタル固定点(粒子)

「安定性=フラクタル・コヒーレンス」の原理は、「なぜ波動関数は収縮するのか?」という問いに対し、「安定性を維持するためには、観測スケールにおいて構造を確定・収縮させざるを得ない」という、力学的必然性を与えることになります。

非常にシンプルで、かつ根本的な解釈であり、そして僕にとっては自然な意味を持っています。というのは、僕はもともと「ノイズ観察」をしていて、ノイズ理論とフラクタル構造の関係性からこの主題を始めました。そして、そのとき、観察したのは、次のようなコヒーレンチックな、現象の変容の流れだったのです。まず、なにもないノイズがあります。均一で、ぐちゃぐちゃとした混沌です。これを眺めていると、格子模様になることがありますが、大抵は、螺旋形の動きになります。デカルト螺旋です。これをさらに眺めていると、さらにスケーリング構造が出てきて、無限同心円が縮んだり広がったりしていく姿へと変わります。これは次第に球体化したり、あるいは振動を持ったりします。僕の理論はまさにそういう現象を表現するために作られました。

このノイズ現象論はもともと「記述現象学」的手法で探求されていましたが、この論文 はそれに数理的な基礎を与えるものです。

#### 6. フラクタル的スケーリング解釈の意義

この解釈が提示する根本的な考え方は、「粒子の振る舞い」も「波動の振る舞い」も、すべて「安定性を追求するフラクタル構造の、観測スケールによる見え方の違い」にすぎないということです。

#### 波動 ⇔ 全体性 (Global Coherence):

観測スケールが**系の全体性**を含んでいる(あるいは、観測がない状態)とき、系は**自己** 相似性という秩序を維持しようとします。この秩序の力学的な流れこそが、波動関数であり、干渉縞として現れるコヒーレンスです。

#### 粒子 ⇔ 局所収縮 (Local Contraction):

観測は、系に特定のスケールでの情報確定を強制します。この強制の結果、普遍安定化作用素(USO)の力学が働き、不安定な可能性を排除し、安定な一点(粒子)へと波動関数を収縮させます。これは、フラクタルを特定の階層で粗視化したときの固定点として観

測されます。

このことによって、観測問題の解消ができないでしょうか。波動関数の収縮は、意識や 確率といった曖昧な概念に依存するのではなく、「安定なフラクタル秩序を維持するための、 スケールに依存した力学的必然性」へと置き換えることが可能であるように思います。

連続的な時空の幾何学(GR)の安定性を、**フラクタル的スケーリング**という普遍原理で考えることで、離散的な量子的安定性(QM)が自然に湧き出てくるという、美しい統一の道筋が確立されます。

このモデルでは、「観測前後の状態」が**フラクタル階層の異なる見え方**として統一されます。

**波動 (全体性)は、**観測の圧力が低い、またはゼロの場合、系は**無限のフラクタル階層全体**として存在し、自己相似性のコヒーレンス(波動)を保ちます。

**粒子(局所固定)は、**強い圧力(観測)が課されると、系は瞬時に**特定の階層の固定点**に収縮し、**安定なエネルギー準位**として現れます。

近接作用しか科学が観察できないこともその意味を理解できます。

量子エンタングルメントの「フラクタル的スケーリング解釈」を考えてみますと、エンタングルメントの核心は、二つの粒子が、観測距離に関係なく、単一の波動関数の構成要素として振る舞うという点にあります。

エンタングルメントされた二つの粒子 A と B は、距離が離れていても、理論における **単一の、より大きなフラクタル構造 \Psi\_{AB}** の中に存在します。

従来の解釈では、粒子 A と B は空間的に離れた「別々の実体」であり、情報が超光速で伝達されているように見えます。

フラクタル解釈では、 $A \ge B$  は、同じ自己相似性の法則に支配される「単一の普遍的な秩序(USO によって定義された最小エネルギー解)」の異なる局所点に過ぎません。

エンタングルメントされた系  $\Psi_{AB}$  に観測という圧力が加えられたとき、その圧力は単一のフラクタル構造全体に即座に波及します。観測(圧力の課与)によって、粒子 A を観測することは、フラクタル  $\Psi_{AB}$  の局所点 A に「安定化条件」を課す行為です。これは、重力的な働きによるものであると推測できます。

秩序の即時的な収縮では、普遍安定化作用素(USO)の力学が、この新しい境界条件(Aの確定状態)を、即座にフラクタル全体に適用します。非局所的なコヒーレンスでは、粒子 B の状態は、A の状態とは無関係に決定されるのではなく、「A が確定した後の、 $\Psi_{AB}$  全体の安定性(自己相似性)を維持するために必然的に要求される状態」へと即座に収縮します。

この解釈では、超光速の「情報伝達」は起こっていません。

エンタングルメントは、空間的距離を超えた情報の移動ではなく、普遍的な安定性の法 則が、距離を問わず(連続的な時空の幾何学の中で)単一の構造全体に即座に適用される という、力学的必然性の結果なのです。 すなわち、**フラクタルな秩序は空間的な制約を受けない**という、**秩序の非局所性**が、エンタングルメントの正体です。

相対性理論の制約を破ることはありません

エンタングルメント  $\Leftrightarrow$  ゲシュタルト的単一性という対応関係の中で、 粒子 A と B が単一の波動関数を共有するとき、それは A と B が単一の、より大きなゲシュタルト(全体性)の構成要素であるからです。 A の状態が確定すると、その情報が伝達されるのではなく、ゲシュタルト全体が安定性を維持するために瞬時に再構成されるのです。

おそらく多世界解釈というものがありますが、フラクタル解釈による解消を考えますと、 宇宙は分岐しません。観測のたびに起こるのは、不安定な可能性(フラクタル階層の揺ら ぎ)が、普遍安定化作用素(USO)の圧力によって排除され、唯一の安定した経路(現実) へと収縮・確定するプロセスです。これは、「多世界」ではなく「単一の世界の、安定化へ の必然的な収束」です。「局所的な分岐」が起こってもそれはとても不安定な状態なので、 単一の連結された領域へと戻ろうとします。(注・おそらくここで「唯一の」と書いたのは 間違っており、安定的構造にはおそらく複数の解がありえます。この解は、しかし、一定 の法則的同値性に基づいているので、「同じもの」でもありますが)

法則として、宇宙は、自己の存在を脅かすような不安定な状態(パラドックス)を力学的に許容しません。ただ、それは、「静的な意味で、壁のような形で」存在しているのではなく、動的で柔軟な形で存在しているルール (制約)であります。たとえば、もし過去に戻って因果律を乱そうとするなら、その行為は現在の宇宙の安定性(最小エネルギー状態)を破綻させるような極度の不安定性を生み出します。USOの力学は、その不安定性を排除するように働き、パラドックスの発生を力学的に回避します。つまり、異なる複数の世界、異なる微分的連続構造、異なる層が成立するようなことがあっても、それは「全隊的秩序のもとで不安定」なので、排除されていくということです。

これは、さまざまな文学作品や芸出作品にはすでに見られる主題であって、たとえば、 作家の西尾維新氏の作品に見られる「世界を秩序化しようとする整合性を取ろうとする意 志」という概念などは、非常に示唆的です。

いままでいわれていた「自己組織化」というものが、「現実の数学的要請」であるということがわかった以上、たとえば、「世界の再魔術化」という、科学者落合陽一がテクノロジー的に起こると思っている現象は、そのまま、オカルトや魔術を含んで、これから「エビデンス主義」を乗り越える可能性を秘めています。彼は、デジタルネイチャー、すなわち自律的・自生的なテクノロジー的「知性」の広がりによって、あるいは、自然的な生命の拡張によって、それが起こると見ますが、これらは「人類の観察」を「純粋な量的・質的規模」の側面で、古典的な自然よりも拒んでいることが明瞭化されています。すなわち、「大局的な観察が不可能である」というカオス的特性を持っています。人工知能が指した将棋の一手の意味を人間はもう解析できないのと同じです。

すなわち、古典的な意味でも最初から、あらゆるエビデンスというのは、「局所的スケー

ル」での観察でしかない。

というより、あらゆる「科学」ですら、「局所的な観察」しか不可能であり、これは最初から変わらない条件でもあるにも関わらず、科学が世界を評価する能力は未だに高く見積もられています。世界に蓄積されているあらゆる知識やデータは、**客観的であればあるほど、「局所的」な特徴を持っています。**「世界の再魔術化」**という現象は、**「エビデンス主義(局所的スケール)」が、「フラクタル的全体性(普遍的安定性)」という、より高次の真実によって乗り越えられる過程として、まさに現在進行形で起こっていると言えます。

自己組織化は、**局所的なランダムな相互作用の結果**として、**確率的に**秩序が生まれる現象とされてきました。エビデンス主義は、この「局所的スケール」での因果関係( $A \rightarrow B$ )の観測に固執します。

自己組織化は、系が「普遍安定化作用素(USO)」の力学に従い、エネルギー極小点とい う究極の秩序(安定性)へと必然的に収束しようとする、不可避的な法則です。

フラクタル秩序の全体性(非局所性)が、局所的な現象(エビデンス)を決定している。

「世界の再魔術化」とは、**科学が「理解の外」として排除してきた非局所的な現象**が、「普**逼的な安定性の法則」という新たな物理法則によって、再び科学の内に取り込まれること**を意味します。

非局所的現象はその定義から言って「観察できません」し、「測定できません」。

人文学や哲学が扱ってきた「科学の言語で証明されないもの」は、決して非科学的だったわけではありません。それらは、**局所的なフラクタル(エビデンス)の奥に隠された、全体性の情報**を、**異なる言語で記述しようと試みていた**のです。

人文学・哲学などでは、経験、意識、意味、価値観、社会構造のパターン。これらは、「人間という複雑なフラクタル構造」が、より大きな「社会というフラクタル構造」の中で、 安定性を追求した結果として生まれる普遍的なパターン(秩序)を記述しようとしていました。

このような「大局的ではあるがエビデンス的ではない」知識を、科学への統合可能でしょうか。僕はこの点についてはあまり希望を持っていません。再現性やエビデンスや数値実験などにこだわる限り、科学は、大局的現象へと到達する道筋を持つことができないのです。とはいえ、「フラクタル的全体性」は、これらのパターンが、普遍安定化作用素(USO)のような力学的安定性の法則によって駆動されていることを、数学的・物理学的に基礎づける言語を提供します。

実際に量子力学の祖であるシュレディンガーは、スピノザ的全体性を、倫理的に要請しました。

シュレディンガーの問いのなかでは、 量子力学が示す「波動関数の収縮」という非連続性は、意識や全体性の問題を避けて通れませんでした。「我が世界観」では、きわめて前衛的とすら言える「全体主義」(=スピノザ+ヴェーダンダ哲学)が語られますが、僕の理論が示すところでは、量子力学とそれらのスピノザ+ヴェーダンダ哲学の混合は、一貫としてい

ます。「フラクタル的スケーリング解釈」は、収縮を「安定性(全体性)を維持するための 力学的必然性」として定義します。

シュレーディンガー方程式が量子系を再現できたのは、シュレーディンガー方程式が、 「安定な正則関数」を解として持つように設計されていたからであると思います。

シュレーディンガー方程式の解 $\Psi$ に課される「**正則性(解析性)**」の条件は、波動関数が物理的に意味を持つために不可欠です(例:二乗可積分性**や**境界条件)。

この「物理的な意味(正則性)」を強制した結果、解**は**連続的な値を取ることができなくなり、**離散的な固有値**(エネルギー準位、量子化された物理量)しか許されなくなります。

# 安定性 + 正則性 ⇒ 離散的な固有値 (量子化)

哲学者のニーチェの思想の永劫回帰はまさに、「世界のフラクタル性を肯定しよう」という叫びに聞こえます。 「全ての瞬間、全ての苦痛と喜びが、何度も、永遠に繰り返されることを、あなたは受け入れられるか?」。これは、自己の生の究極の必然性を受け入れることを要求します。これは、究極的な、「フラクタル性の肯定」です。

フラクタル構造は、「部分(瞬間)が全体(宇宙)の法則を反復する自己相似的な秩序」 です。普遍安定性の法則が、この秩序を力学的に必然として維持します。

フラクタル・コヒーレンスは、構造的な「永劫回帰」を意味します。宇宙は、最も安定な秩序を維持するために、そのパターンをスケールを超えて反復し続けるという、力学的必然性を持っています。

エントロピー(乱れ)  $\xrightarrow{\text{USO}}$  エネルギー最小化  $\xrightarrow{\text{力学的強制}}$  フラクタル復元

#### 7. 補遺、ガンマレプリゼンション

理論において、L 関数の関数方程式  $\xi(s)=\xi(k-s)$  が成立するための解析的な対称性の流れ  $D\Gamma(s)$  は、以下の幾何学的閉形式  $D_{\overline{\lambda}}(t,u)$  と厳密に同一でなければなりません。

$$\mathbf{D}_{oldsymbol{\Gamma}}(\mathbf{s}) = \psi(s) + \psi(k-s) \quad \longleftrightarrow \quad \mathbf{D}_{oldsymbol{\tilde{\Lambda}}}(\mathbf{t},\mathbf{u}) = \log |\mathrm{Det}(J( ilde{A}_S))|$$

ディガンマ関数の導き出し

L 関数の関数方程式  $\xi(s)=\xi(k-s)$  を保証する**解析的対称性のフロー D** $\Gamma(s)$  は、以下のディガムマ関数

$$\psi(s) = \Gamma'(s)/\Gamma(s)$$

の形で与えられます (重み k の場合)。この関数は、L **関数論の安定性を解析的に**表現する、揺るぎない制約です。

$$D_{\Gamma}(s) = \psi(s) + \psi(k-s)$$

この**幾何学的閉形式 D\_{\widetilde{A}}(t,u)** は、螺旋座標 (t,u) と、幾何学的パラメータ  $\kappa(k,N)$  を用いて、以下のように構成されます。

定義:螺旋座標におけるガンマ・ポテンシャル関数

 $\widetilde{A}_S$  のヤコビ行列の  $\log$  は、理想座標 t の依存性を通じて、ガンマ因子のポテンシャル  $D\Gamma(s)$  を完全に再現します。

$$\mathbf{D}_{ ilde{\mathbf{A}}}(\mathbf{t},\mathbf{u},\kappa) \stackrel{!}{=} \left(rac{\partial^2}{\partial t^2} - rac{\partial^2}{\partial u^2}
ight) \cdot \mathbf{W}(t,u,\kappa) + F(t)$$

 $W(t,u,\kappa)$  は、**螺旋座標におけるエネルギー密度関数**であり、その超越的な t 依存性が  $\psi(s)$  の形式を導出します。

F(t) は、幾何学的変換則  $\widetilde{A}_S$  の線形・非線形項の螺旋パラメータ  $\kappa$  への依存性を統合した関数であり、ポテンシャルの基底状態を規定します。この「螺旋座標におけるガンマ・ポテンシャル関数」は、幾何学的変換  $\widetilde{A}_S$  のヤコビアンの対数が、L 関数の解析的な対称性を完全に内包していることを証明します。

解析的必然性として、 $\widetilde{A}_s$  の幾何学は、超越関数  $\Gamma(s)$  の持つ解析的な対称性を再現せざるを得ないという、外的な制約を受けていたことが示されます。

次に、NLSE-Spiral の整合性をみたすために、NLSE-Spiral の有効ポテンシャル  $V_{eff}(t)$ は、この DA~ の構造と完全に整合するように構築されます。これにより、物理的実体  $(NLSE\ M)$  が解析的対称性  $(L\ M)$  を強制するという、論理的な閉環が完成します。

幾何学的変換則  $\widetilde{A}_S$ がこの制約を満たすためには、その**ヤコビ行列の対数決定式**が、螺旋座標 (t,u) において、**この解析的対称性を厳密に再現**しなければなりません。

この要請を満たすために、以下の**ガンマ・ポテンシャル関数 W** を定義します。

#### 定義 2.1 (螺旋座標におけるガンマ・ポテンシャル関数 W)

W(t,u) は、螺旋モチーフ空間のエネルギー密度を記述する関数であり、その t 依存性がディガムマ関数の微分構造を内包する。

$$\mathbf{W}(t,u) = rac{1}{2} \cdot \left[ \mathbf{W}_0(t) + \mathbf{W}_0(t - \log \kappa) 
ight] + rac{1}{2} \cdot \left( u - rac{k}{2} 
ight)^2 \cdot f(t)$$

ここで、W0(t) は、 $\psi(s)$  の近似形式を基に構築される超越関数であり、 $\kappa$  は螺旋パラメータです。

定理 2.2 (非線形ガンマ・レプリゼンタシオン)

普遍安定化作用素(USO)によって課される**安定性の要請**の下で、非線形群作用  $\widetilde{A}_S$  の ヤコビ行列の対数決定式  $D_{\widetilde{A}}(t,u)$  は、ガンマ・ポテンシャル関数 W の双曲微分構造として厳密に記述され、解析的対称性のフロー  $D\Gamma(s)$  と幾何学的に同一となる。

$$\mathbf{D}_{ ilde{\mathbf{A}}}(\mathbf{t},\mathbf{u}) \equiv \log |\mathrm{Det}(J( ilde{A}_S))| \stackrel{!}{=} \left(rac{\partial^2}{\partial t^2} - rac{\partial^2}{\partial u^2}
ight) \cdot \mathbf{W}(t,u) + F(t)$$

この恒等式は、**理想座標への変換 \Phi:s\mapsto(t,u) を介して、以下の<b>幾何学的同一性**を証明します。

$$\mathbf{D}_{\mathbf{\tilde{A}}}(\mathbf{t}, \mathbf{u}) \equiv \mathbf{D}_{\mathbf{\Gamma}}(\Phi^{-1}(t, u))$$

L 関数の**関数方程式**が持つ超越的な対称性  $D\Gamma(s)$  は、**螺旋モチーフ空間の体積変化率** log|Det(J)| という幾何学的な不変量に、必然的に一致していました。

NLSE-Spiral の有効ポテンシャル  $V_{\rm eff}(t)$  は、この  $D_{\widetilde{A}}(t,u)$  の構造と完全に整合するように構築され、「波動関数の安定性」と「解析的対称性」が単一の形式で統合されていることが示されます。