量子カオスとしての Sachdev-Ye-Kitaev模型 とブラックホール

素粒子論研究室

17SS208B

西村 滉祐

Contents

- ▶ Sachdev-Ye-Kitaev 模型
- ▶ SYK模型と量子カオス
- ▶ Jackiw-Teitelboim 重力とカオス
- ▶ まとめ、今後の展望

まとめ

- ▶ SYK模型はNAdS/NCFT対応の期待される量子カオス系であり、重力双対は2次元AdSディラトン重力である
- ▶ 量子力オス系の統計的構造はRMTで記述されると思われて おり、SYK模型もRMTに従っていると期待される
- ▶ SYK模型と、その重力双対理論のスペクトラル形状因子の slope, ramp領域の物理的起源は対応している

Sachdev-Ye-Kitaev 模型

SYK模型とは

$$H = \sum_{i,j,k,l} J_{ijkl} \psi_i(t) \psi_j(t) \psi_j(t) \psi_k(t) \psi_l(t)$$

 J_{ijkl} 値がガウシアンの確率分布に従う結合定数 ψ_i マヨラナフェルミオン

- ▶ 元々物性理論の分野の模型(スピングラス)
- Alexei KitaevによりAdS/CFT対応が期待される模型 として提唱された

SYK模型とは

$$H = \sum_{i,j,k,l} J_{ijkl} \psi_i(t) \psi_j(t) \psi_j(t) \psi_k(t) \psi_l(t)$$

- 強結合領域で可解である
- ▶ 低エネルギー極限で共形対称性を持つ
- アインシュタイン重力と同じだけカオスである



ホログラフィック原理が期待される理論の中でも 調べやすい模型

SYK模型とリパラメトリゼーション不変性

SYK模型の作用:

$$\frac{I}{N} = -\frac{1}{2} \log \det \left(\frac{\partial}{\partial t} - \Sigma\right) + \frac{1}{2} \int_0^\beta dt_1 dt_2 \left[\Sigma(t_1, t_2) G(t_1, t_2) - \frac{J^2}{q} G(t_1, t_2)^q \right]$$

- 低エネルギー領域でリパラメトリゼーション不変性を持つ
- ▶ 特に古典解として共形対称性を持つものを選べる
- これによりリパラメトリゼーション不変性は自発的に破れる

低エネルギー極限:
$$\partial_t pprox 0$$

SYK 模型とリパラメトリゼーション不変性

SYK模型の有効作用:

$$\frac{I}{N} = -\frac{1}{2}\log\det\left(\frac{\partial}{\partial t} - \Sigma\right) + \frac{1}{2}\int_0^\beta dt_1 dt_2 \left[\Sigma(t_1, t_2)G(t_1, t_2) - \frac{J^2}{q}G(t_1, t_2)^q\right]$$

- ▶ 低エネルギー領域では4点関数に発散項が存在する
- ▶ これを処理するには低エネルギー領域から少しずれる
- これによりリパラメトリゼーション不変性は陽にも破れる

SYK 模型とホログラフィ原理

- 低エネルギー極限ではリパラメトリゼーション不変性が自発的に破れるのでゴールドストーンボソンが現れる
- 低エネルギー極限から少しずれるとゴールドストーンボソンが シュワルツ微分で与えられる作用に従う
- ▶ このシュワルツ作用がSYK作用への主要な寄与となるため、 SYK模型はこの領域では(ほぼ)シュワルツ理論と考えて良い

$$\frac{I}{N} \propto \int dt \ \{f, t\} = \int dt \ \left[\frac{f'''}{f'} - \frac{3}{2} \left(\frac{f''}{f'} \right)^2 \right]$$

SYK模型とホログラフィ原理

- ▶ シュワルツ理論はJackiw-Teitelboim ディラトン重力理論と 等価である事が知られている
- ▶ 従ってSYK模型の重力双対理論は2次元AdSディラトン重力と期待される
- ▶ 厳密には共形対称性が少し破れているので、Near AdS/ Near CFT と称される

まとめ

- ▶ SYK模型はNAdS/NCFT対応の期待される量子カオス系であり、重力双対は2次元AdSディラトン重力である
- ▶ 量子カオス系の統計的構造はRMTで記述されると思われて おり、SYK模型もRMTに従っていると期待される
- ▶ SYK模型と、その重力双対理論のスペクトラル形状因子の slope, ramp領域の物理的起源は対応している

SYK模型と量子カオス

SYK模型の量子カオス的性質

KitaevがOut-of-Time-Order Correlation function(OTOC)
を用いてリャプノフ指数がchaos boundを満たす事を発見

OTOC
$$\propto \exp(\lambda_L t)$$
 $\lambda_L = \frac{2\pi}{\beta}$

- ▶ つまりSYK模型は量子カオス系であり、カオスの度合いが強 い
- ▶ Chaos boundとは有限温度の量子論が持つリャプノフ指数の最大値で、重力理論も同じ値を満たす

SYK模型とスペクトラル統計

- SYK模型のスペクトラル統計がランダム行列理論(Random Matrix Theory: RMT)のそれと良く一致している
- ▶ 一般に量子カオス系の統計的構造はRMTという数学で記述 されると思われている(厳密な証明はない)
- 量子カオスやRMTで重要な量のひとつにスペクトラル形状 因子というものがある
- ▶ スペクトラル形状因子はSYK模型でもよく調べられている

スペクトラル形状因子の定義・性質

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J}$$

- ▶ 分配関数の2点関数
- 古典重力で計算すると値は0に落ちるだけ
- 量子論では離散スペクトラムにより違う振る舞いをし、 時間が経つとある平均値のまわりを揺らぐようになる

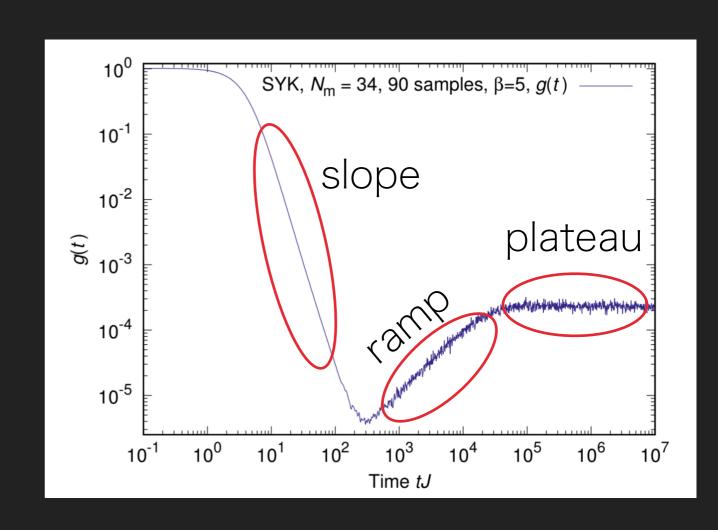
定義・性質

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J}$$

- ▶ SYK模型は量子論なのでスペクトラル形状因子は量子論 に特有な振る舞いをする
- ▶ AdS/CFT対応を期待するならば、詳細を調べる事によって量子重力系の振る舞いを理解できるはず

SYK模型のスペクトラル形状因子

- slope, ramp, plateauという3つの領域からなる
- ▶ rampは時間に比例している
- ▶ plateauは離散スペクトラム の存在によるもの



J. S. Cotler et. al.

スペクトラル形状因子の物理的起源

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J} \qquad Z = \int \mathcal{D}G \mathcal{D}\Sigma \ e^{-I[G,\Sigma]}$$

- どのような場の配位が分配関数の経路積分に寄与するか?
- ▶ 各slope, ramp, plateau 領域に寄与する配位は全て違う
- 計算にはレプリカ法が用いられる

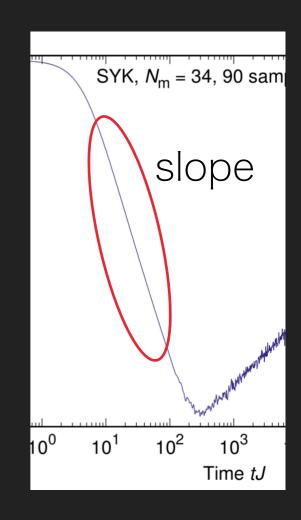
$$G_{ij}$$
, Σ_{ij} $i,j=L,R$:レプリカの添え字

スペクトラル形状因子の物理的起源: slope

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J} \qquad Z = \int \mathcal{D}G \mathcal{D}\Sigma \ e^{-I[G,\Sigma]}$$

▶ slopeを構成する配位はL系とR系に相関が ないようなもの

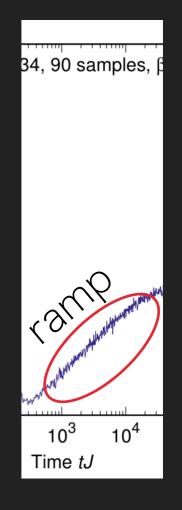
$$G_{LR} = \Sigma_{LR} = 0$$



スペクトラル形状因子の物理的起源: ramp

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J} \qquad Z = \int \mathcal{D}G \mathcal{D}\Sigma \ e^{-I[G,\Sigma]}$$

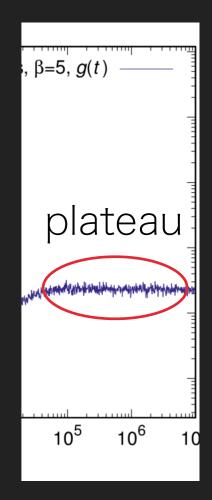
- ▶ rampを構成する配位はL系とR系に相関が あるようなもの
- ▶ 特にL系とR系が独立に持っていた時間並進 対称性を自発的に破る
- ▶ そのsoft modeがt個だけ存在するのでtに 比例する



スペクトラル形状因子の物理的起源: plateau

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J} \qquad Z = \int \mathcal{D}G \mathcal{D}\Sigma \ e^{-I[G,\Sigma]}$$

- plateauを構成する配位はまだ不明
- ある種のD-braneによる非摂動効果?
- 論文による発表を待ちましょう



まとめ

- ▶ SYK模型はNAdS/NCFT対応の期待される量子カオス系であり、重力双対は2次元AdSディラトン重力である
- ▶ 量子カオス系の統計的構造はRMTで記述されると思われて おり、SYK模型もRMTに従っていると期待される
- ▶ SYK模型と、その重力双対理論のスペクトラル形状因子の slope, ramp領域の物理的起源は対応している

Jackiw-Teitelboim 重力と 量子カオス

Jackiw-Teitelboim 重力とは

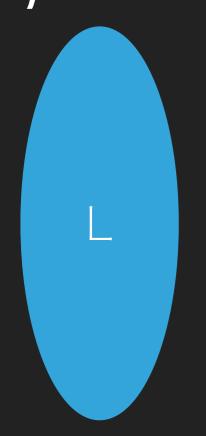
- ▶ 2次元AdS重力はトポロジカルな理論なので有限の励起状態 が存在しない
- より高次元の重力理論を2次元にコンパクト化するとディラトンの重力理論を得られる
- このディラトンは余剰次元の大きさのスケールとなる

JT 重力のスペクトラル形状因子

- ▶ SYK模型と同様に、スペクトラル形状因子の計算では2つの レプリカL系とR系を用意する
- ▶ SYK模型では2点関数や自己エネルギーの配位を調べた事に対応して、JT重力では計量テンソルを調べる
- ▶ つまりスペクトラル形状因子に寄与するAdS時空はどんな幾何的性質を持つかが問題となる

slopeを与える幾何





$$\beta - iT$$

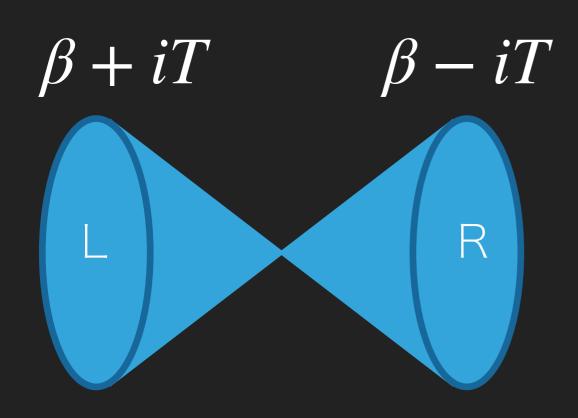
Euclidean black hole diskのトポロジーを持つ

L系とR系に繋がりがない



SYK模型での
$$G_{LR}=\Sigma_{LR}=0$$

rampを与える幾何



- L系とR系をつなぐLorentzian wormhole
- ► この解は計量の持つ時間並進 対称性を自発的に破る
- ▶ そのsoft modeがt個だけある

plateauを与える幾何

- ▶ まだ不明
- ▶ 高いgenusを持つトポロジーの計量による寄与?

まとめ

- ▶ SYK模型はNAdS/NCFT対応の期待される量子カオス系であり、重力双対は2次元AdSディラトン重力である
- ▶ 量子カオス系の統計的構造はRMTで記述されると思われて おり、SYK模型もRMTに従っていると期待される
- ▶ SYK模型と、その重力双対理論のスペクトラル形状因子の slope, ramp領域の物理的起源は対応している

まとめ

- ▶ SYK模型はNAdS/NCFT対応の期待される量子カオス系であり、重力双対は2次元AdSディラトン重力である
- ▶ 量子力オス系の統計的構造はRMTで記述されると思われて おり、SYK模型もRMTに従っていると期待される
- ▶ SYK模型と、その重力双対理論のスペクトラル形状因子の slope, ramp領域の物理的起源は対応している

これからの展望

- SYK模型やJT重力のplateauの物理的起源はまだ不明
 - きっとそのうちP. H. Shenker, P. SaadやD. Stanford達 が論文出してくれるはず
- ▶ RMTにおけるplateauの非摂動効果の解析は奥山先生が年末 に行った
 - ▶ eigenvalue instantonによってplateauの傾きはゼロではなく有限になる

これからの展望

- ▶ JT重力理論はSYK模型のよう な乱数で与えられる結合定数 がないので、これによる期待 値というものが存在しない
- もしJによる期待値を取らないと、 SYK模型ではplateauは大きく揺らぐ
- 今回の重力の解析ではこの揺ら ぎが見られず、揺らぎの起源は 不明

$$g(t) = \frac{\langle |Z(\beta - it)|^2 \rangle_J}{\langle Z(\beta)^2 \rangle_J}$$

$$g(t) = \frac{|Z(\beta - it)|^2}{Z(\beta)^2}$$

Back up

シュウィンガー・ダイソン方程式

シュウィンガー・ダイソン方程式:

$$G(\omega) = \frac{1}{-i\omega - \Sigma(\omega)} \qquad \Sigma(t) = J^2 G(t)^3$$

G: 2点関数 Σ : 自己エネルギー

カオスとは何か

カオスの研究の始まり

- アンリ・ポアンカレの3体問題に 関する論文が起源
- ▶ 特殊な場合を除き安定軌道が存在 しない
- 3体系はカオスである
- ▶ 我々の太陽系は安定か?

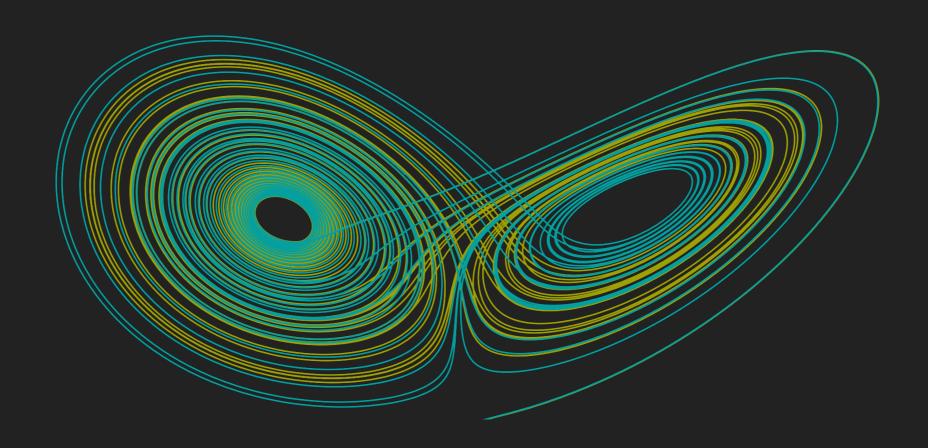


古典カオスの定義: バタフライ効果

- 解の初期条件をわずかに変えただけで軌道が大きく変わる
- ▶ 変化の割合は指数関数的に増大する

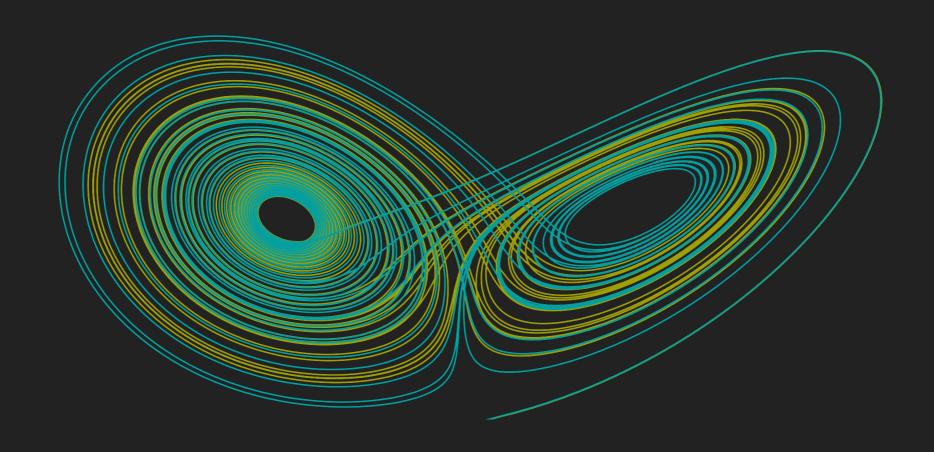
$$\frac{\delta x(t)}{\delta x(0)} \approx e^{\lambda t}$$

例: ローレンツカオス



$$\frac{dx}{dt} = \sigma(y - x) \qquad \frac{dy}{dt} = x(\rho - z) - y \qquad \frac{dz}{dt} = xy - \beta z$$

例: ローレンツカオス



- ▶黄色と青の線は初期値を0.1だけずらしている
- ▶最初の方は重なっているが、渦の部分は綺麗にずれている

量子カオスとは何か

- ▶ 量子論なので古典カオスのような位相空間での定義は不可能
- ▶ 量子カオスの性質を調べる道具:
 - 1. 時間順序外相関関数(OTOC) $C(t) = \langle [V(t), W(0)]^2 \rangle$

2. スペクトラル形状因子

$$g(t) = \frac{\langle Z(\beta - it)Z(\beta + it) \rangle}{\langle Z(\beta)^2 \rangle}$$

量子カオスの分野の意義:普遍性

- ▶ 量子カオスは一見して関係なさそうな広いクラスの量子系に 渡ってある統計的な振る舞いとして見られる
 - ▶ Rayleigh 分布に従う散乱問題における縦波の強度
 - ▶ 重い原子核同士の衝突による中性子散乱問題における Ericson ゆらぎ
 - カオス量子ドットのコンダクタンスゆらぎ

量子カオスの分野の意義:普遍性

- 広いクラスの問題に応用できる
 - 重い原子核内の陽子中性子共鳴
 - ▶ 非可換ゲージ背景場のDiracスペクトラム
 - ▶ 原子や分子のスペクトル
 - ▶量子情報
 - ▶ Etc…

Otoc

$$C(t) = \langle [V(t), W(0)]^2 \rangle$$

- ▶ 系の持つリャプノフ指数はOTOCの初期の振る舞いから 求められる
- ▶ 交換子の中の演算子として位置と運動量を選び、準古典 近似を施してポアソン括弧に置き換えると古典カオスの バタフライ効果と一致する
- ▶ OTOCはバタフライ効果を量子論に拡張したもの

スペクトラル形状因子
$$g(t) = \frac{\langle Z(\beta - it)Z(\beta + it) \rangle}{\langle Z(\beta)^2 \rangle}$$