

# Discrete Gravity

Chamseddine, Mukhanov

2109.03752v1 [hep-th]

菅野 聡

2024/1/19

## 主張

2021年にChamseddine, Mukhanovにより  
格子ゲージ理論の重力版のような

**Discrete gravity**を考案

# 目次

---

1. Introduction
2. Discrete gravityの定式化
3. 連続極限(未完成)
4. 展望など

# Introduction

## 1. 摂動的量子重力理論

→ プランクスケールで通常の幾何が破綻することがわかったが、  
繰り込めない ×

## 2. 正準形式の量子重力

→ ループ量子重力などができたが、問題もある ×

## 3. 格子的(離散的)な量子重力

→ Regge calculus, Euclidean Dynamical Triangulationなど  
があるが、発展途上 ×

1,2,3のどれも停滞中 → 新しい定式化

## Discrete Gravity

最大雑把アイデア

プランクスケール



物理的に判別不可能



これに基づく**幾何**の構成

量子重力理論

# 大雑把アイデア

---

7/25

接続付き  $SO(d)$  同伴束が接ベクトル束になっていて、  
計量と compatible

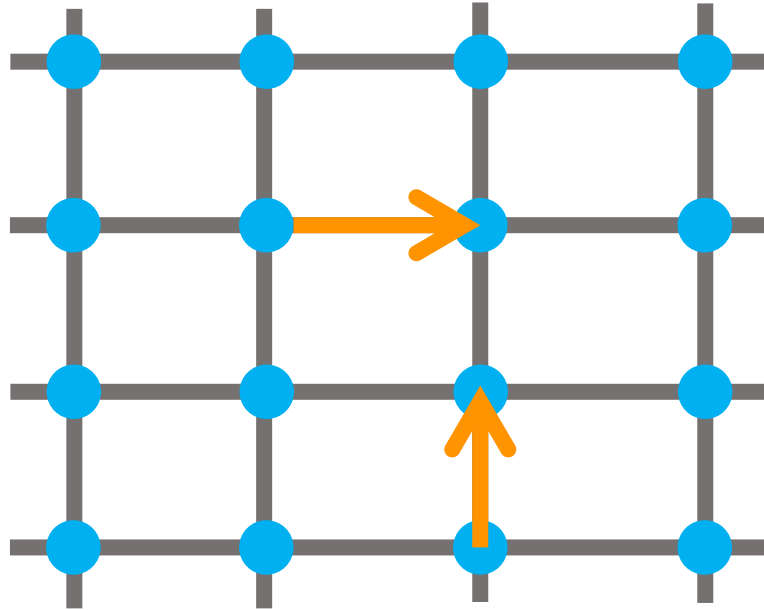


重力理論の舞台

接続付き  $SU(N)$  同伴束が接ベクトル束になってない  
(内部空間だから)



ゲージ理論の舞台



リンク変数として接続を導入

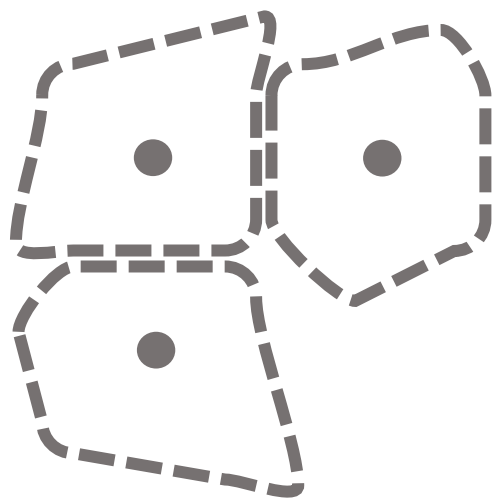


内部空間の**曲がり**を記述

これを接ベクトル束でやるのがDiscrete Gravity



# Discrete Gravityの定式化



空間はプランクスケールの最小セルから成る

次元

$d \text{ dim}$  とは一つのセルの隣り合うセルが  $2d$  個

セルの位置は次のようにラベルできる

$$\mathfrak{m} = (n^1, n^2, \dots, n^d) = n^\alpha \in \mathbb{Z}^d$$

# 接ベクトルの定義

**接ベクトル**：関数の方向微分のベクトル空間

関数(離散空間)

$$f : \mathbb{Z}^d \rightarrow \mathbb{R}$$
$$n^\alpha \mapsto f(n^\alpha)$$

方向微分(離散空間)

$$e_\alpha(n) = \frac{1}{2} \left( \mathbb{E}_\alpha(n) - \mathbb{E}_\alpha^{-1}(n) \right) \quad \left( \mathbb{E}_\beta(n) f(n^\alpha) := f(n^\alpha + \delta_\beta^\alpha) \right)$$

# 正規直交基底の定義

12/25

内積の存在は仮定

$$(\mathbb{V}_a, \mathbb{V}_b) = \delta_{ab}$$

を満たすような

$$\mathbb{V}_a = \bar{e}_a^\alpha \mathbb{e}_\alpha \quad (\mathbb{e}_\alpha = e_\alpha^a \mathbb{V}_a)$$

注：  $\tilde{\mathbb{V}}_a(n) = R_a^b(n) \mathbb{V}_b(n)$

$$g_{\alpha\beta}(n) = (\mathbb{e}_\alpha, \mathbb{e}_\beta) = e_\alpha^a e_\beta^b \delta_{ab}$$

# 接続の定義

**接続**：平行移動の時の係数

平行移動(離散空間)

$$e_{\alpha}^{p.t}(n^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha} \rightarrow n^{\alpha}) = e_{\alpha}(n) + \Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma}(n)e_{\gamma}(n)$$

$SO(d)$ の表現

$$v_a^{p.t}(n^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha} \rightarrow n^{\alpha}) = \left(\Omega_{\beta}^{-1}(n)\right)_a^b v_b(n) \quad \left(\Omega_{\beta}(n) = \exp(\omega_{\beta}^{cd}(n)J_{cd})\right)$$

$$\left(v_a^{p.t}(n^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha} \rightarrow n^{\alpha}), e_{\alpha}^{p.t}(n^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha} \rightarrow n^{\alpha})\right) = \left(v_a(n^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha}), e_{\alpha}(n^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha})\right)$$

$SO(d)$ の同伴束が接ベクトル束になる条件

# リーマン接続の定義

**リーマン接続**：トーショナルフリーな接続  $\Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma} = \Gamma_{\beta\alpha}^{\gamma}$

リーマン接続は多様体に対して一意に定まり、  
多脚場とその微分で書ける

▼ 離散では？

$$\Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma}(n) = \Gamma_{\beta\alpha}^{\gamma}(n)$$

**接続は  $e_{\alpha}(n), e_{\alpha}(n + 1_{\beta})$  で一意に書ける**

# 曲率の定義 (若干天下り気味)

15/25

$$\tilde{\Omega}_\beta(n) = R(n)\Omega_\beta(n)R^{-1}(n + 1_\beta)$$

$$\tilde{\nabla}_a(n) = R_a^b(n)\nabla_b(n)$$

ブラケットで定義

$$R_{\alpha\beta}(n) := \frac{1}{2} (\Omega_\alpha(n)\Omega_\beta(n + 1_\alpha)\Omega_\alpha^{-1}(n + 1_\beta)\Omega_\beta^{-1}(n) - (\alpha \leftrightarrow \beta))$$

反対称化を除いてゲージ理論と同じ

# 体積素の定義 (若干天下り気味)

各点でスピノルを作り、内積を定義

$$(\psi, \psi') := \sum_n \psi^\dagger(n) \cdot \psi'(n)$$

$$D(n) := iv(n) \bar{e}^\alpha(n) (\Upsilon_\alpha(n) - \Upsilon_\alpha^{-1}(n)) \quad \begin{cases} \bar{e}^\alpha(n) = \bar{e}_a^\alpha(n) \gamma^a \\ \Upsilon_\alpha(n) = \Omega_\alpha(n) \mathbb{E}_\alpha(n) \end{cases}$$

$v(n)$  は  $(\psi, D\psi') = (D\psi, \psi')$  を保つように導入

ただの  $\sum_n$  をエルミート内積  $\int \det(e_a^a)$  にするために必要

**$v(n)$  は体積素!!**



Discrete Euclidean Gravityの作用

$$S = \sum_n v(n) R(n)$$

$$R(n) := R_{\alpha\beta}{}^{cd}(n) \bar{e}_c^\alpha(n) \bar{e}_d^\beta(n)$$

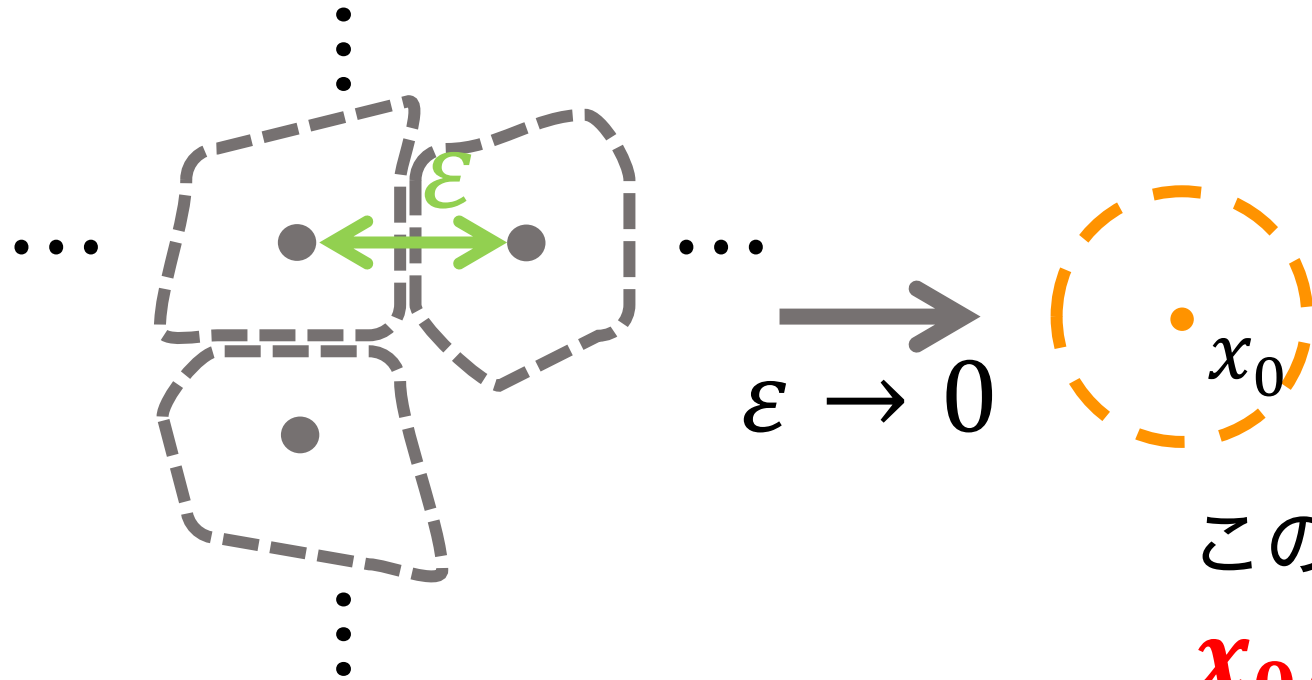
# 連続極限(未完成)

# 連続極限の取り方と注意

19/25

連続極限

$$x^\alpha = \varepsilon n^\alpha \quad (\varepsilon \rightarrow 0)$$



この連続極限では  
 **$x_0$ 周りの無限小領域のみ**

# 連続極限の結果(微分)

20/25

$$\mathbb{E}_\beta(x)f(x^\alpha) := f(x^\alpha + \varepsilon\delta_\beta^\alpha)$$

$$\mathbb{e}_\alpha(x)f(x) = \frac{1}{2\varepsilon}(\mathbb{E}_\alpha(x) - \mathbb{E}_\alpha^{-1}(x))f(x) = \frac{f(x^\alpha + \varepsilon\delta_\beta^\alpha) - f(x^\alpha - \varepsilon\delta_\beta^\alpha)}{2\varepsilon}$$

↓  $\varepsilon \rightarrow 0$

$$\mathbb{e}_\alpha(x) = \frac{\partial}{\partial x^\alpha}$$

# 連続極限の結果(共変微分)

21/25

$$\mathbb{e}_\alpha^{p.t}(x^\alpha + \varepsilon \delta_\beta^\alpha \rightarrow x^\alpha) = \mathbb{e}_\alpha(x) + \Gamma_{\alpha\beta}^\gamma(x) \mathbb{e}_\gamma(x) \varepsilon$$

$$\mathbb{V}_a^{p.t}(x^\alpha + \varepsilon \delta_\beta^\alpha \rightarrow x^\alpha) = \left( \Omega_\beta^{-1}(x) \right)_a^b \mathbb{V}_b(x) \varepsilon \quad \left( \Omega_\beta(x) = \exp(\omega_\beta^{cd}(x) J_{cd}) \right)$$



$\varepsilon \rightarrow 0$ ,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\mathbb{e}_\alpha^{p.t}(x^\alpha + \varepsilon \delta_\beta^\alpha \rightarrow x^\alpha) - \mathbb{e}_\alpha(x)}{\varepsilon} = \nabla_\beta \mathbb{e}_\alpha(x)$$

$$\nabla_\beta \mathbb{e}_\alpha(x) = \Gamma_{\alpha\beta}^\gamma(x) \mathbb{e}_\gamma(x)$$

$$\nabla_\beta \mathbb{V}_b(x) = \omega_{\beta a}^b(x) \mathbb{V}_b(x)$$

# 連続極限の結果(体積素と曲率)

22/25

$v(n)$ は $(\psi, D\psi') = (D\psi, \psi')$ を保つための条件を連続極限を取る

$$v = \det(e_{\alpha}^a)$$

$$R_{\alpha\beta}(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{2\varepsilon^2} (\Omega_{\alpha}(x)\Omega_{\beta}(x + \varepsilon 1_{\alpha})\Omega_{\alpha}^{-1}(x + \varepsilon 1_{\beta})\Omega_{\beta}^{-1}(x) - (\alpha \leftrightarrow \beta))$$

$$R_{\alpha\beta}{}^{cd} = \partial_{\alpha}\omega_{\beta}{}^{cd} - \partial_{\beta}\omega_{\alpha}{}^{cd} + \omega_{\alpha}{}^{cl}\omega_{\beta l}{}^d - \omega_{\beta}{}^{cl}\omega_{\alpha l}{}^d$$

# 連続極限の結果(作用)

23/25

Discrete Euclidean Gravityの作用

$$S = \sum_n v(n) R(n)$$

$$\downarrow \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_n \rightarrow \int dx^1 dx^2 \dots dx^d$$

$$S = \int \det(e_{\alpha}^b) R(x) dx^1 dx^2 \dots dx^d$$

アインシュタイン-ヒルベルト作用

# 展望など



## 2次元や3次元球面などで大域的な連続極限

が取れることが示された [Chamseddine, Malaeb, Najem]

離散的な空間を考える際によく問題になる

Liebnitz法則の破れは回避されている

この理論を足し上げたら本当に量子重力になるのか