

# 共形場理論

の手法による、余次元 2 の twist

# defect の理論の $\varepsilon$ 展開

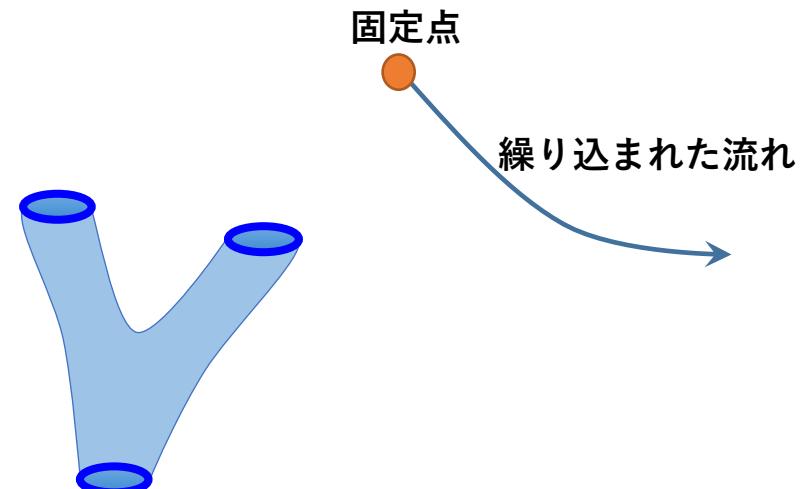
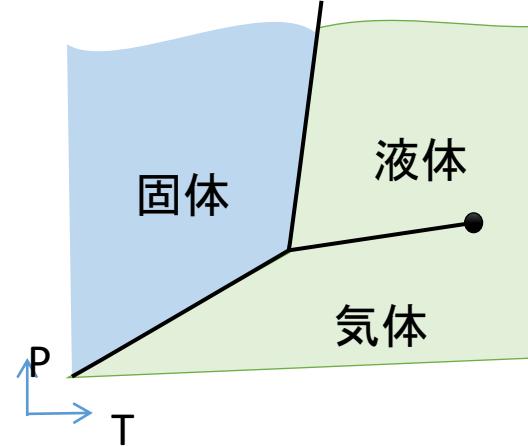
山口哲 (大阪大学)

共形場理論 (CFT) :

共形対称性 (コスケール不变性)  
のある場の理論

# 共形場理論 (CFT) :

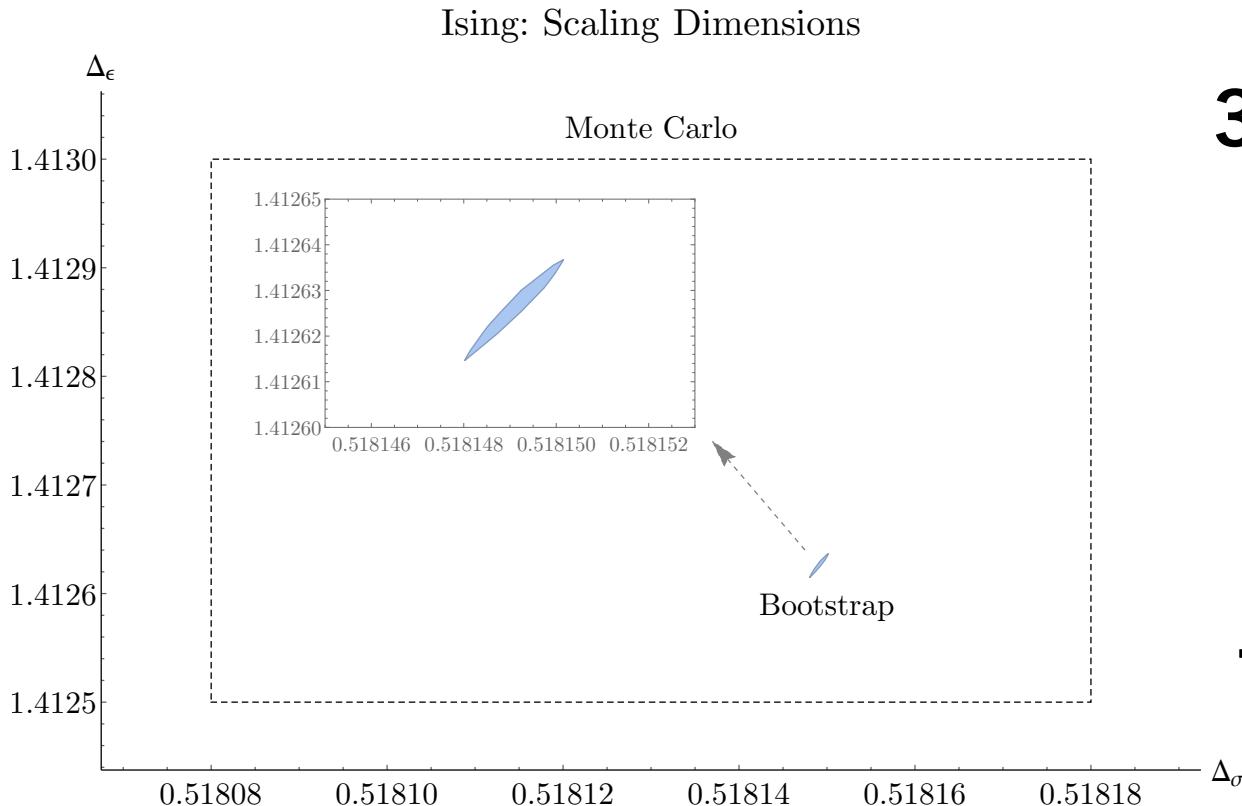
- 臨界現象
- UV completeな場の理論
- 弦の世界面の理論
- AdS/CFT対応



# 共形場理論 (CFT) の最近の結果

## 数値ブートストラップ

[F. Kos, D. Poland, D. Simmons-Duffin and A. Vichi, arXiv:1603.04436]



3 次元 Ising CFT

共形対称性 +  $\alpha$



一点に決まる！？

問題 共形対称性 +  $\alpha$  だけで

- どこまでいけるか？
- なぜこんなに強力か？

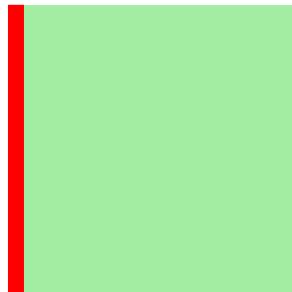


解析的な手法が必要

一つのアプローチ : [Rychkov, Tan '15]  $\varepsilon$  展開

後で詳しくレビュー

# Defect: Boundary の一般化



2次元Boundary CFT  
(open string)

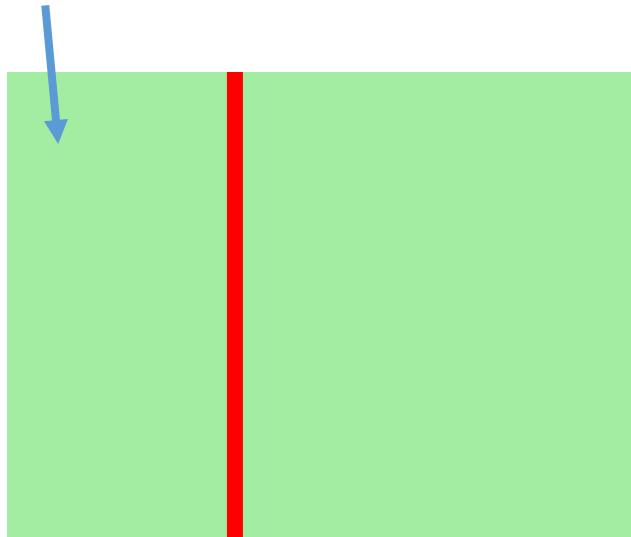


D-brane



一般化

こちらにも理論がある



2次元の中で1次元 defect



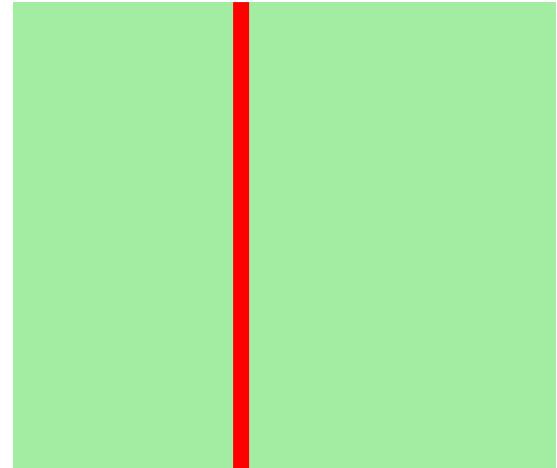
一般化

d次元の中でD次元 defect

# Defect: Wilson lineの一般化

Wilson line: ゲージ場と電気的に結合した試験粒子を手で入れる。

 一般化



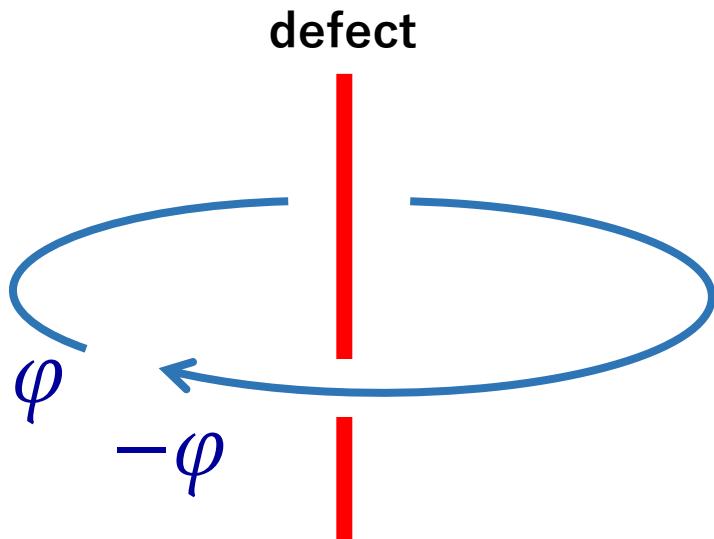
試験オブジェクトを手で入れる。

# 今日あつかうDefect: “Twist defect”

[Billo, Caselle, Gaiotto, Gliozzi, Meineri], [Gaiotto, Mazac, Paulos]

codimension 2、モノドロミー

例：3次元 Ising  
スピニ演算子  $\varphi$



cf 2次元 orbifold CFT  
のtwisted sectorの  
vertex operator

今回やったこと

「Open string のスペクトル」みたいなもの

4 –  $\varepsilon$  次元  $O(N)$  モデル Wilson-Fisher(WF) 固定点  
(CFT)

Twist defect



defect上局所演算子

$\psi_s$

スケーリング次元を Rychkov-Tan の方法で求めた。

# Plan

- 共形場理論(CFT)
- Rychkov-Tanのレビュー
- Twist defect
- 議論

# 共形場理論 (CFT)

# 共形対称性

## 次元

+1       $P_\mu$  (並進)

0       $M_{\mu\nu}$  (回転)       $H$  (dilatation)

-1       $K_\mu$  (特殊共形変換)

局所演算子  $O_a(x)$

$H$  を対角化  $[H, O_a(0)] = \Delta_a O_a(0)$

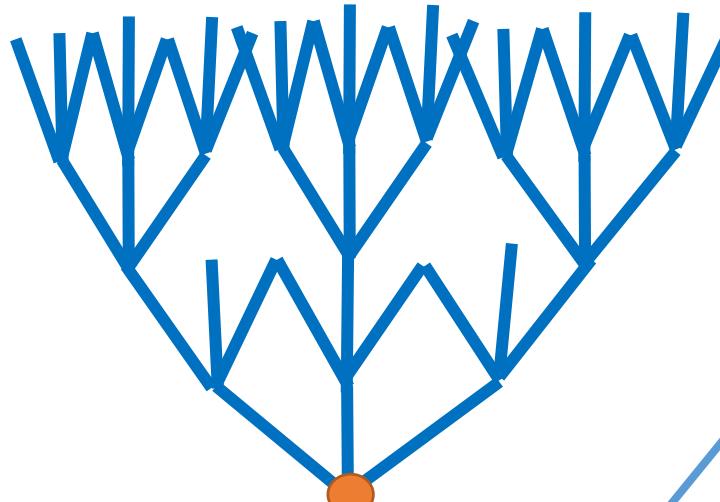
スケーリング次元

どちらか

“primary”	$[K_\mu, O_a(0)] = 0$
“descendant”	$O_a(0) = \partial_\mu O'_a(0)$

△ スケーリング次元

“Conformal family”



primary

primaryの相関関数が全て分かれば、  
全ての相関関数が分かる。

# 演算子積展開(OPE)

$$O_b(y) \bullet \\ O_a(x) \bullet = \sum O_c(y) \bullet$$

$$O_a(x)O_b(y) = \sum_c C_{ab}^c(x - y)O_c(y)$$



相関関数の中でこれをこれに置き換えてよい

## 共形場理論

- 演算子のスペクトル
- OPE

すべての  
相関関数

# primaryとOPE

$$O_A(x)O_B(y) = \sum_{C:\text{primary}} C_{AB}^C(x-y)(O_C(y) + \partial^n O_C(y) + \dots)$$

Primary

この係数は、 $O_A$ ,  $O_B$ ,  $O_C$  のスピン、スケーリング次元、 $\partial^n$ の形だけで決まる。

理論の詳細によらない

## Plan

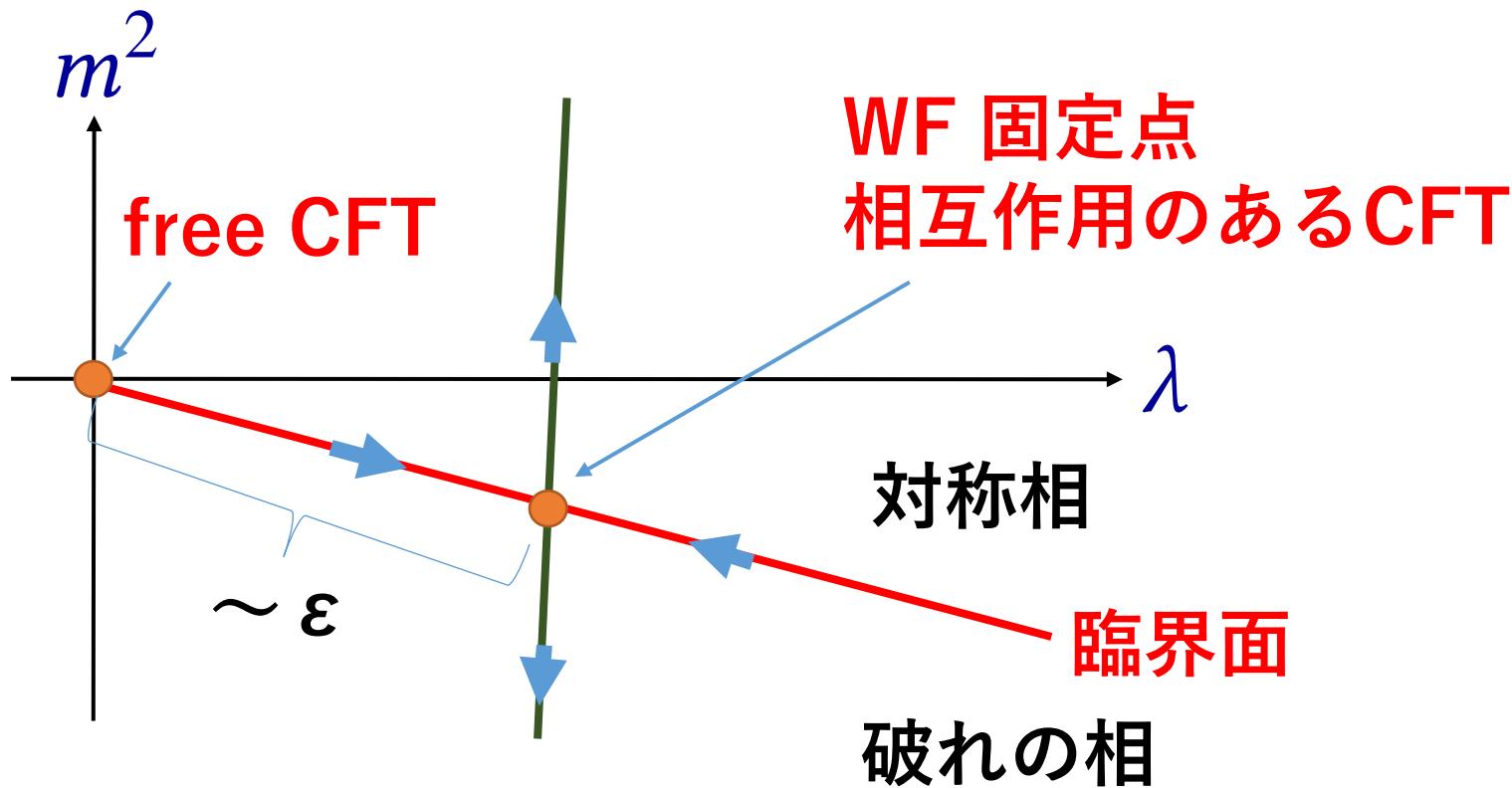
- 共形場理論(CFT)
- Rychkov-Tanのレビュー
- Twist defect
- 議論

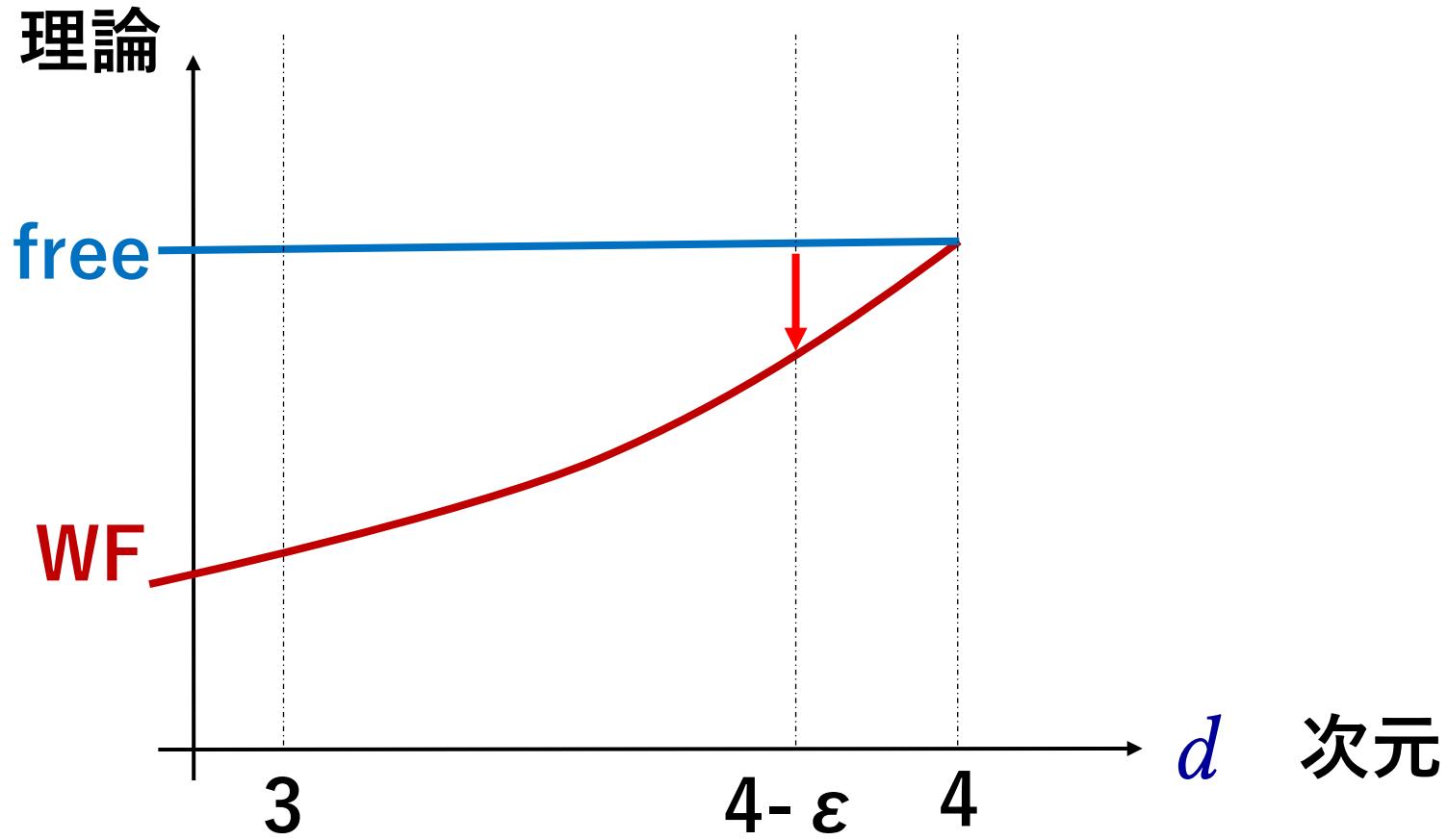
# Rychkov-Tan の $\varepsilon$ 展開

# 4- $\varepsilon$ 次元で $\varphi^4$ 理論 [Wilson, Fisher]

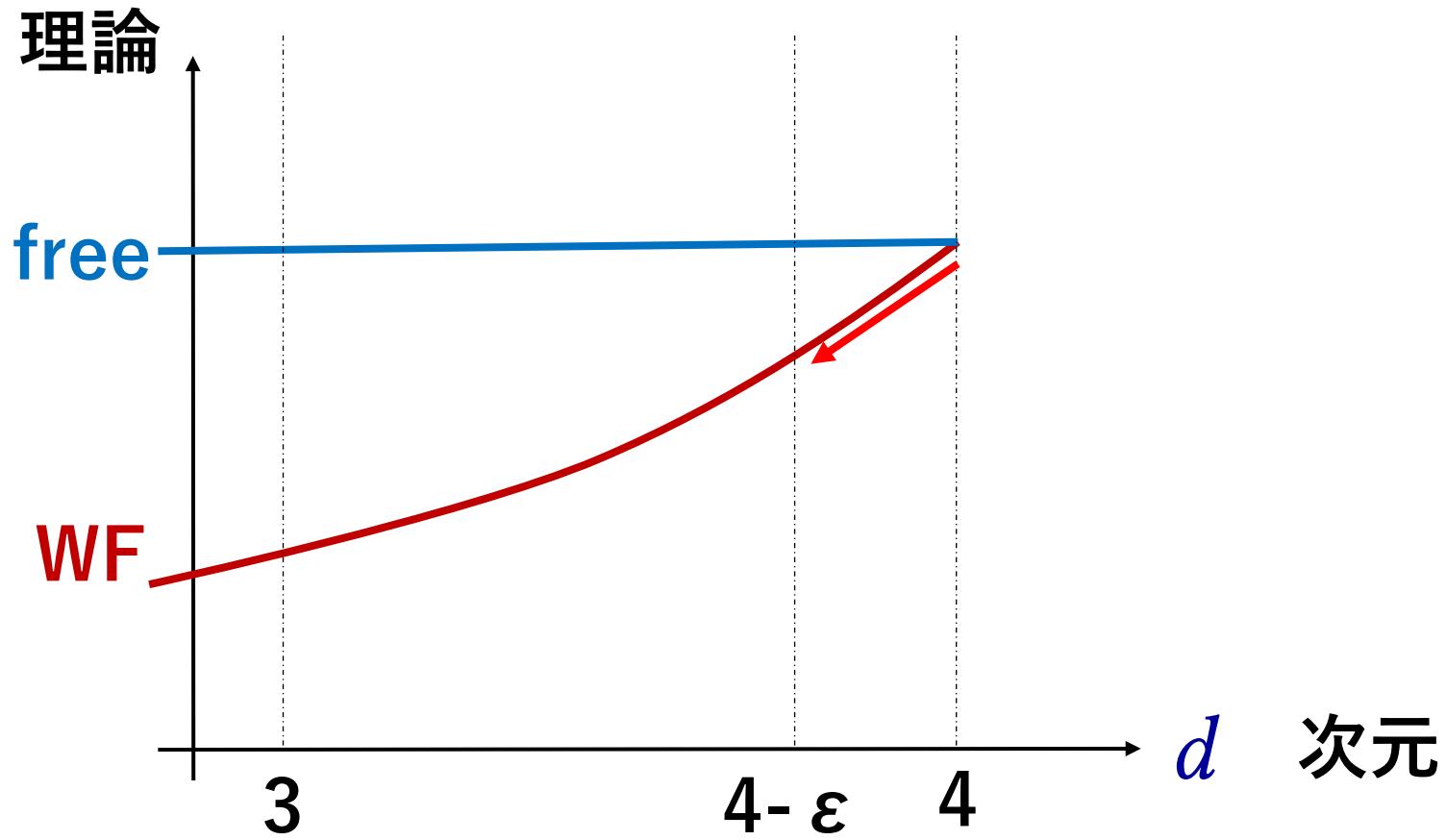
$$S = \int d^d x \left( \frac{1}{2}(\partial\varphi)^2 + \frac{1}{2}m^2\varphi^2 + \frac{\lambda}{4!}\varphi^4 \right)$$

(Euclidean)





4-  $\varepsilon$  次元では WF は free に近い  $\rightarrow$  摂動論がよい  
ふつうの  $\varepsilon$  展開



RT: なるべく Lagrangian は使いたくない。

共形対称性 +  $\alpha$  どうするか

方針：いくつか公理をおいてその帰結を考える

共形対称性を使うので、

公理 I WF固定点の理論はCFT

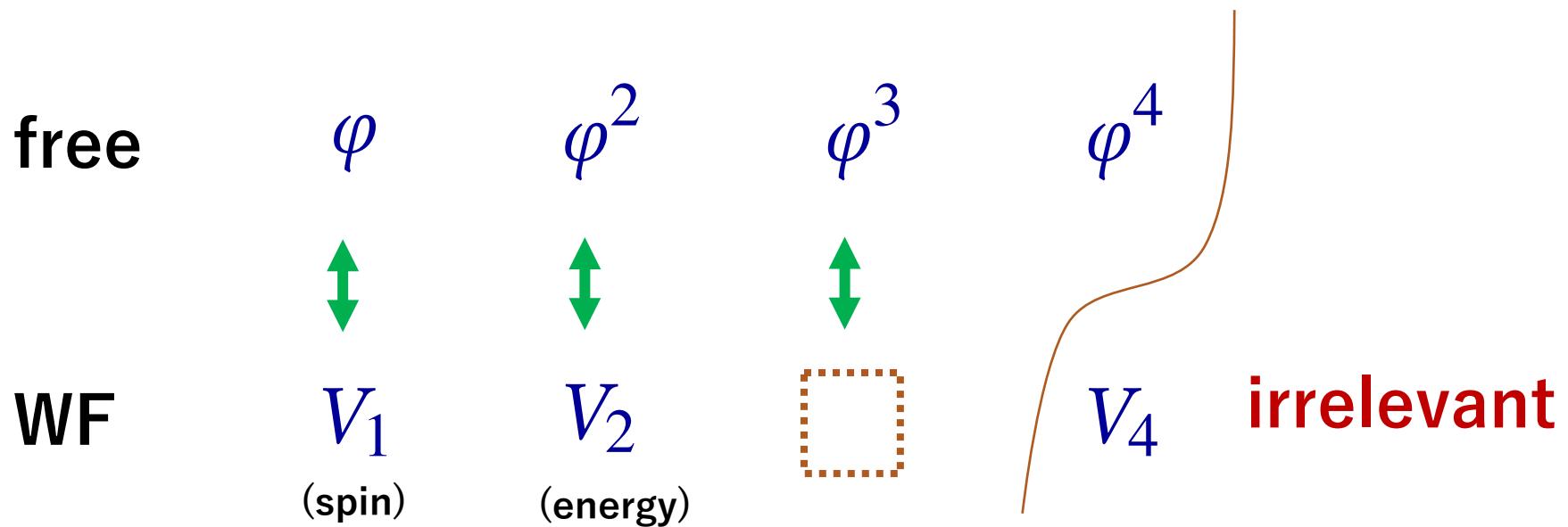
WF固定点を特徴づける  $+ \alpha$  の部分

公理 II       $\varepsilon \rightarrow 0$  で  
4 –  $\varepsilon$  次元WF理論       $\rightarrow$       free

free CFTもこれを満たしてしまう。  
さらなる特徴付けが必要。

relevant 演算子     $\Delta < d$

4 –  $\varepsilon$  次元では free と WF は「近い」はず



$\varphi^3 \leftrightarrow V_3$  はWFでは  $V_1$  のdescendant!

運動方程式       $\varphi^3 = \frac{3!}{\lambda}(-m^2 + \square)\varphi$

記号  $V_n(x)$  局所演算子

$\varepsilon \rightarrow 0$  で  $V_n(x) \rightarrow \varphi^n(x)$

(公理IIより存在)

公理III ある定数  $\alpha$

$$\square V_1 = \alpha V_3$$

# アイデア

$\Delta_{n+1}, \Delta_n, \Delta_1$  で決まる

$$V_{n+1}(x)V_n(0) = \cdots + \textcolor{blue}{\bullet} (V_1(0) + \textcolor{green}{\bullet} V_3(0) + \cdots) + \cdots$$

$$= \frac{1}{\alpha} \square V_1(0)$$

比較

$\Delta_{n+1}, \Delta_n, \Delta_1$   
の間の関係式

$\varepsilon \rightarrow 0$  で free

$$\varphi^{n+1}(x)\varphi^n(0) = \cdots + \textcolor{blue}{\bullet} (\varphi(0) + \textcolor{green}{\bullet} \varphi^3(0) + \cdots) + \cdots$$

Wick縮約で計算

# 結果

$$\Delta_1 = 1 - \frac{\epsilon}{2} + \frac{\epsilon^2}{108} + O(\epsilon^3)$$

$$\Delta_n = n - n\frac{\epsilon}{2} + \frac{1}{6}n(n-1)\epsilon + O(\epsilon^2), \quad n = 2, 3, 4, \dots$$

## Plan

- 共形場理論(CFT)
- Rychkov-Tanのレビュー
- Twist defect
- 議論

# Twist defect

# bulk-defect OPE

[Cardy], [McAvity, Osborn]

$$O_a(x) \Big| = \sum O_i(0) \Big|$$

$$O_a(x) = \sum_i C_{ai}(x) O_i(0)$$

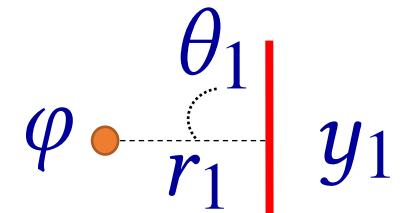


defect上局所演算子

Bulk 2点関数にdefect上の演算子の情報が見える。

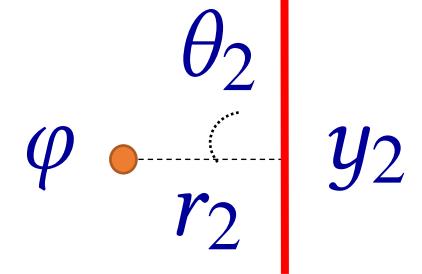
codim 2 defect

$$\varphi(x_1) = \sum_i \frac{e^{is_i\theta_1}}{r_1^{\Delta_\varphi - \Delta_i}} O_i(y_1)$$



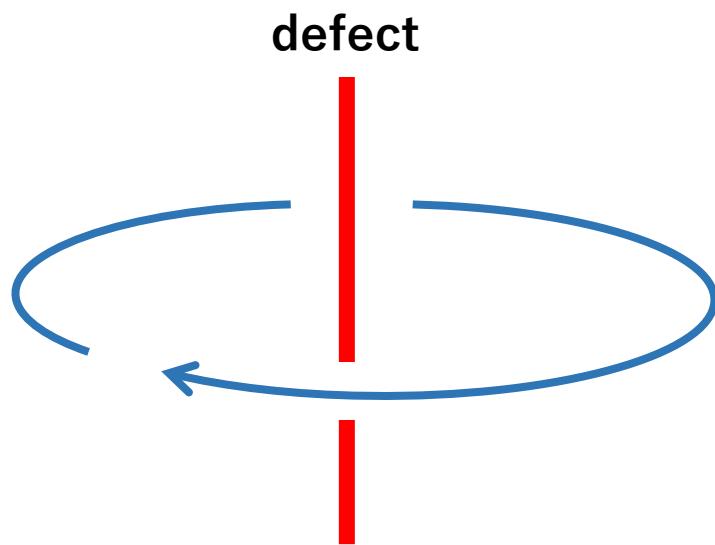
$$\langle \varphi(x_1) \varphi(x_2) \rangle = \sum_{i,j} C_{\varphi i} \frac{e^{is_i\theta_1}}{r_1^{\Delta_\varphi - \Delta_i}} C_{\varphi j} \frac{e^{is_j\theta_2}}{r_2^{\Delta_\varphi - \Delta_j}} \langle O_i(y_1) O_j(y_2) \rangle$$

$$= \sum_i |C_{\varphi i}|^2 \frac{e^{is_i(\theta_1 - \theta_2)}}{r_1^{\Delta_\varphi - \Delta_i} r_2^{\Delta_\varphi - \Delta_j}} \left( \frac{1}{|y_1 - y_2|^{2\Delta_i}} + (\text{descendants}) \right)$$



# Twist defect

[Billo, Caselle, Gaiotto, Gliozzi, Meineri], [Gaiotto, Mazac, Paulos]



$$V_n \rightarrow -V_n, \quad n : \text{odd}$$

$$V_n \rightarrow V_n, \quad n : \text{even}$$

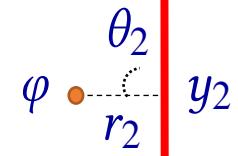
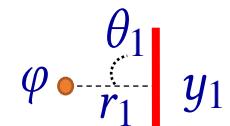
# 4次元free理論 [Gaiotto, Mazac, Paulos]

$\langle \varphi(x_1)\varphi(x_2) \rangle_{\text{defect}}$  を計算 cf AdSのbulk-to-bulk propagator

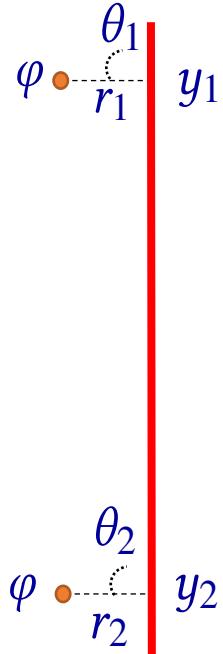
$$\langle \varphi(x_1)\varphi(x_2) \rangle_{\text{defect}} = \sum_{s \in \mathbb{Z} + 1/2} G_0(x_1, x_2, s)$$

$$G_0(x_1, x_2, s) = \frac{e^{is(\theta_1 - \theta_2)}}{4r_1 r_2} \frac{\xi^{-\frac{1}{2}}}{\sqrt{1 + \xi}(\sqrt{\xi} + \sqrt{1 + \xi})^{2|s|}}$$

$$\xi = \frac{(y_1 - y_2)^2 + (r_1 - r_2)^2}{4r_1 r_2}$$



# defect上の演算子を読み取る



$$|y_1 - y_2| \rightarrow \infty \quad (\xi \rightarrow \infty)$$

$$G_0(x_1, x_2, s) \rightarrow \frac{e^{is(\theta_1 - \theta_2)}}{(r_1 r_2)^{-|s|}} \frac{1}{|y_1 - y_2|^{2(|s|+1)}}$$



defect 上局所演算子  $\psi_s(y)$      $s \in \mathbb{Z} + 1/2$  の存在

スケーリング次元     $|s| + 1$

bulk-defect OPE     $\varphi(x) = \cdots + \frac{e^{is\theta}}{r^{-|s|}} \psi_s(0) + \cdots$

defect 上局所演算子  $\psi_s(y)$        $s \in \mathbb{Z} + 1/2$       の存在  
スケーリング次元  $|s| + 1$

WF CFTでのどうなるか？

# Rychkov-Tanの枠組みを適用

## 4 次元自由場 bulk-defect OPE

$$\varphi^3(x) = \dots - \frac{3}{8} \frac{e^{is\theta}}{r^{2-|s|}} \psi_s(0) + \dots$$

## 4- $\varepsilon$ 次元WF理論でbulk-defect OPE

$$V_1(x) = \cdots + C_{1s} \frac{e^{is\theta}}{r^{\Delta_1 - \Delta_s}} \psi_s(0) + \cdots$$

$$\begin{aligned} V_3(x) &= \frac{1}{\alpha} \square V_1(x) \\ &= \cdots + \frac{1}{\alpha} C_{1s} \square \frac{e^{is\theta}}{r^{\Delta_1 - \Delta_s}} \psi_s(0) + \cdots, \\ &= \cdots + \frac{-s^2 + (\Delta_1 - \Delta_s)^2}{\alpha} C_{1s} \frac{e^{is\theta}}{r^{\Delta_1 + 2 - \Delta_s}} \psi_s(0) + \cdots. \end{aligned}$$

$\varepsilon \rightarrow 0$ でfree CFTと比較  $\rightarrow \Delta_s$

# 結果

$$\Delta_s = |s| + 1 + \left( -\frac{1}{2} - \frac{1}{24|s|} \right) \epsilon + O(\epsilon^2)$$

※Feynman diagramの計算と一致

[Gaiotto, Mazac, Paulos]

$O(N)$ モデルでも出来る

$$\Delta_s = |s| + 1 + \left( -\frac{1}{2} - \frac{N+2}{8(N+8)|s|} \right) \epsilon + O(\epsilon^2)$$

※Feynman diagramの計算と一致

## Plan

- 共形場理論(CFT)
- Rychkov-Tanのレビュー
- Twist defect
- 議論

# 今回やったこと

4 –  $\varepsilon$  次元  $O(N)$  モデル Wilson-Fisher(WF) 固定点  
(CFT)

Twist defect



defect上局所演算子

$\psi_s$

スケーリング次元を Rychkov-Tan の方法で求めた。

# 展望：さまざまな手法の妥当性

- large N
- 数値ブートストラップ
- モンテカルロ
- large s ?
- 実験 ?

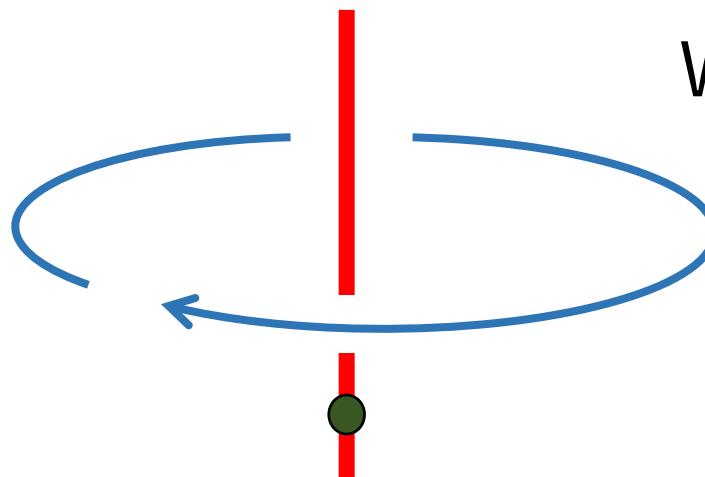
疑問：Lagrangianを使ってない？

少なくともショートカットではある。

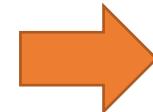
運動方程式 → Feynman rule

defect CFT が AdS/CFT のミニチュア?

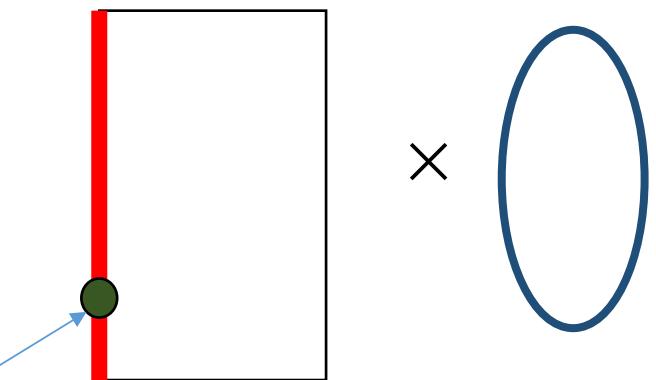
flat space + defect



Weyl transf



$AdS_{d-1} \times S^1$



Local operator  
on the defect

$\psi_s$

$\varphi_s$  Each KK mode

Large N 極限

AdS/CFT 対応と同じ

$$\Delta_s = \frac{d-2}{2} + \sqrt{\frac{d-2}{2} + m_s^2}$$