格子ゲージ理論と ウォーキング・テクニカラー

22 Jul. 2013 大阪大学 D2 富谷昭夫

(今年の夏の学校の校長やってます)

http://www2.yukawa.kyoto-u.ac.jp/~akio/

akio\_at\_het.phys.sci.osaka-u.ac.jp

Midnight session in Summer camp on ILC accelerator and physics / detectors 2013

2013年7月29日月曜日

コンテンツ



#### 格子屋さんが、やってること、 最近、格子屋がやたら(いまさら?)テクニカラー押しな理由が 伝えられたらと思います。



## (できること、やってること。 フォーマリズムはやらない。)



#### =場の量子論を計算する道具の1つ

- ・摂動論
- · AdS/CFT
- ・局所化

## **例** QCD= SU(3)ゲージ理論+Nf=3フェルミオン



4

セットアップ

# 連続時空の場

#### 非加算無限自由度 (実数の各点に自由度)



セットアップ

# 連続時空の場

## <mark>非加算</mark>無限自由度 (実数の各点に自由度)





セットアップ

# 連続時空の場

## <mark>非加算</mark>無限自由度 (実数の各点に自由度)



# 系を箱に入れる→<mark>有限自由度系→計算可能</mark>

格子ゲージ理論

できること ゲージ不変な演算子の期待値 相関関数(→ハドロン質量 前

<u>相関関数(</u>→ハドロン質量、崩壊定数、形状因子,etc) <u>ウィルソンループ(</u>→ポテンシャル形:閉じ込め) etc

**出来ない事** ゲージ不変でない演算子の期待値 干渉が必要なもの

出来る?出来ない?(no-go定理は未だ無い、ょくわかってない)

カイラルゲージ理論(SU(2)∟):アノマリー? 漸近自由性でない系(U(1)、φ^4):湯川を入れれば? SUSY(D=4,N=1):べきゼロ? ユークリッド化で作用が複素になる系(CS、有限密度) くりこみ不可能な理論:2次相転移あれば→連続極限

## 要は、QCDは、適用しやすい

格子ゲージ理論

#### やりかた

#### 場の量子論=経路積分

とりあえずゲージ場のみ  $\langle \mathcal{O}[A_{\mu}] \rangle = \int \mathcal{D}A_{\mu} \mathcal{O}[A_{\mu}] e^{-S[A_{\mu}]}$ 

統計力学の平均と同じ形!→重みをつけて平均すれば良い。

## 素朴な発想:モンテカルロ積分でもしてみる。 (やらないと10<sup>329986</sup>Year) イメージ $\mathcal{O}\left[\begin{array}{c} A_{\mu} & \mathbb{R}^{d_{1}} \\ & & \\ \end{array}\right] \times e^{-S[A_{\mu}]}$ $\mathcal{O}[\overset{A_{\mu}}{\swarrow} \overset{\mathbb{R}^{\mathrm{d}^{2}}}{\swarrow}] \times e^{-S[A_{\mu}^{\mathbb{R}^{\mathrm{d}^{2}}}]}$ $\bigvee \langle \mathcal{O}[A_{\mu}] \rangle$ $\mathcal{O}[\mathcal{A}_{\mu}]^{\mathbb{R}^{d^{3}}} \times e^{-S[A_{\mu}]^{\mathbb{R}^{d^{3}}}}$ ただ問題がある。

格子ゲージ理論

$$\langle \mathcal{O}[A_{\mu}] \rangle = \int \mathcal{D}A_{\mu} \mathcal{O}[A_{\mu}] \frac{e^{-S[A_{\mu}]}}{\mathbb{E} \mathcal{E} \mathcal{E} \mathcal{E} \mathcal{O}}$$
配位でほぼ0

## **モンテカルロ+<u>インポータンスサンプリング</u>** 配位生成をボルツマンウェイト *e<sup>-S[A<sub>µ</sub>]*に 比例した確率で行う。</sup>

格子ゲージ理論 モンテカルロ+<u>インポータンスサンプリング</u> 配位生成をボルツマンウェイト  $e^{-S[A_{\mu}]}$ に 比例した確率で行う。 イメージ なめらかな配位→出来やすい 中位になめらかな配位→たまにできる 激しい配位→生成されにくい ラグランジアンさえ与えられればできる。

格子ゲージ理論

## モンテカルロ+<u>インポータンスサンプリング</u>

やりかた



コメント:フェルミオンは、配位生成が重くなる。

格子ゲージ理論

参考:青木慎也 格子上の場の理論

例:πの崩壊定数

$$ip_{\mu}f_{\pi} = \langle 0|A_{\mu}|\pi(\vec{p})\rangle$$

#### 2つの相関関数から決める

 $\sum_{\vec{x},\vec{y}} \langle 0|A_{\mu}(0,\vec{x})\pi(t,\vec{x})|0\rangle = \frac{V}{2m_{\pi}} \langle 0|A_{\mu}|\pi(\vec{0})\rangle \langle \pi(\vec{0})|\pi|0\rangle e^{-m_{\pi}t} + (\text{heavy mode})$  $\equiv W_{AP}e^{-m_{\pi}t} + \cdots$ 

$$\sum_{\vec{x},\vec{y}} \langle 0|\pi(0,\vec{x})\pi(t,\vec{x})|0\rangle = \frac{V}{2m_{\pi}} \langle 0|\pi|\pi(\vec{0})\rangle \langle \pi(\vec{0})|\pi|0\rangle e^{-m_{\pi}t} + (\text{heavy mode})$$
$$\equiv W_{PP} e^{-m_{\pi}t} + \cdots$$

左辺:格子計算

右辺:Wとmπをフィット

$$rac{W_{AP}}{\sqrt{W_{PP}}} = \sqrt{rac{V}{2m_{\pi}}} \langle 0|A_{\mu}|\pi(0) 
angle = \sqrt{rac{m_{\pi}V}{2}} f_{\pi}$$
なので $f_{\pi} = rac{\sqrt{2}W_{AP}}{\sqrt{m_{\pi}VW_{PP}}}$ と求まる。

<u>ウォーキング</u>テクニカラー

モチベーション

- (一般的な)
  - 階層性
  - 湯川の起源
- (ラティス屋さん的な)
  - 自明性問題
- (僕的な)
  - BCSとGL理論 v.s ワインバーグサラム

#### 場の理論→理論(現象論モデル)

# 例 非可換ゲージ理論(漸近自由性)→QCD ヒッグス機構→GWS(SU(2)×U(1)) 超対称性 → MSSM ブレーン、ワープ時空 →余剰次元模型

#### 場の理論→理論(現象論モデル)

## 非可換ゲージ理論(漸近自由性)~QCD →テクニカラー模型 (ヒッグス=テクニフェルミオン対)

S. Weinberg, Phys. Rev. D13, 974 (1976) L. Susskind, Phys. Rev. D20, 2619 (1979).

電弱精密実験でExclude! (Sパラメータ~O<sub>exp</sub>) ≠0.29..(peskin takeuchi)

#### 場の理論→理論(現象論モデル)

## 非可換ゲージ理論(漸近自由性+<mark>赤外固定点)</mark> →<mark>ウォーキング</mark>テクニカラー模型 (ヒッグス=テクニフェルミオン対)

<u>赤外固定点&フェルミオン質量異常次元~1</u>



T. Appelquist, F. Sannino The Physical spectrum of conformal SU(N) gauge theories (hep-ph/9806409) Phys.Rev. D59 (1999) 067702

K. Yamawaki, M. Bando and K. Matumoto, Phys. Rev. Lett.56, 1335 (1986).M. Bando, K. Matumoto and K. Yamawaki, Phys. Lett. B178, 308 (1986).

## 赤外固定点とは?





#### こんな理論があるのか?

→非可換ゲージ理論の2ループベータ関数をいじると出せる。





 $N^2 - 1$ 

N

N

Adj

$$\beta(g) = -\frac{\beta_0}{(4\pi)^2}g^3 - \frac{\beta_1}{(4\pi)^4}g^5$$

$$\beta_0 = \frac{11}{3}C_2(G) - \frac{4}{3}T(r)N_f$$
  
$$\beta_1 = \frac{34}{3}C_2^2(G) - \frac{20}{3}C_2(G)T(r)N_f - 4C_2(r)T(r)N_f$$

←摂動による予言 (β(g)=0の解)

図 4.2: コンフォーマルウィンドウ。縦軸がフレーバー数で横軸が "カラー"の数。灰色の 帯がが基本表現、青が反対称表現、赤が対称表現、緑が随伴表現である。この帯に入って いると赤外固定点を持つ可能性がある。帯の上は、漸近自由性のなくなる線で下限は、カ イラル対称性の破れが起こらない線。点線は、バンクス・ザックス固定点が存在する [6]。



## こんな理論があるのか? 低エネルギー側に固定点が出たと言っても 摂動論は…。

※固定点は、摂動論の適用範囲外



**Fig. 15** The growth rate  $\sigma(u)/u$  as a function of u with statistical error. Two-loop perturbative value (black line) is also plotted for comparison. The horizontal (green) line denotes unity line, where the beta function is consistent with zero.

彼らの得た結論は、固定点は $g^2=2.0-3.2$ にあり、そこで異常次元は $0.05<\gamma<0.56$ という値を得ている。

## SU(2) +2adjフェルミオン



図 8.2: σ(u,4/3)/u と u の結果グラフ。黒の誤差棒は統計誤差のみで、赤の誤差棒は定数 フィットの連続極限と線形フィットの差 (連続極限に伴う系統誤差) である

F.Bursa et. al. Mass anomalous dimension in SU(2) with two adjoint fermions(arXiv:0910.4535v2)



20

2013年7月29日月曜日