

SOFT MASSES AND μ - PARAMETER FROM DYNAMICAL REARRANGEMENT

信州大学（理）三浦貴司

2011年1月25日

@大阪大学「余剰次元物理2011」

Contents

1. Introduction
2. Scherk-Schwarz mech.
3. Local $SU(2)_R$ from 5D SUGRA
4. SUSY SM on $M^4 \times S^1/Z_2$
5. Conclusions

1. Introduction

SM や MSSM など低エネルギー理論におけるいくつかのトピックの中で

- ✓ ~~soft SUSY masses~~
- ✓ μ - parameter

の2点について余剰次元をもつ理論の立場から議論する。

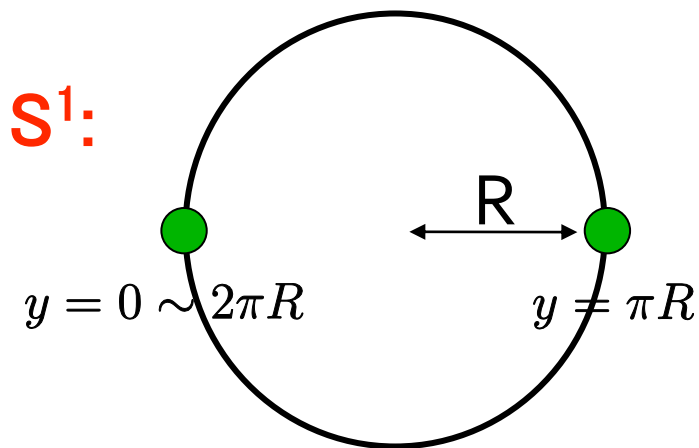
⇒余剰次元をもつ理論において、

- Dynamical Rearrangement
- Scherk-Schwarz mechanism
- 5D SUGRA

Orbifold S^1/Z_2 [1/2]

$$y \sim y + 2\pi R \sim -y$$

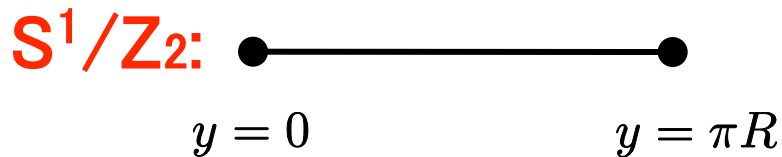
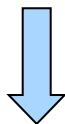
Bulk 場に対する要請



$$t : y \rightarrow y + 2\pi R (U),$$

$$s_0 : y \rightarrow -y (P_0),$$

$$s_1 : y \rightarrow -y + 2\pi R (P_1).$$



$$s_0^2 = s_1^2 = I$$

$$s_1 = ts_0$$

$$P_0^2 = P_1^2 = I$$

$$P_1 = UP_0$$

◎ Orbifold S^1/Z_2 [2/2]

$$y \sim y + 2\pi R \sim -y$$

$$\begin{aligned} t : y &\rightarrow y + 2\pi R (U), \\ s_0 : y &\rightarrow -y (P_0), \\ s_1 : y &\rightarrow -y + 2\pi R (P_1). \end{aligned}$$

5次元でのLagrangian 密度に対する要請

☆一価性 → 場の境界条件(BC)

$$\mathcal{L}(\Phi(x, y)) = \mathcal{L}(\Phi(x, y + 2\pi R)) = \mathcal{L}(\Phi(x, -y))$$

$$\mathcal{L}(\Phi(x, y)) = \mathcal{L}(g^{(\prime\prime)}\Phi(x, y)) : g^{(\prime\prime)} \in G$$

$$\Phi(x, y + 2\pi R) = g\Phi(x, y), \quad \Phi(x, -y) = g'\Phi(x, y).$$

☆ゲージ不変性

$$\mathcal{L}(\Phi(x, y)) = \mathcal{L}(\Phi'(x, y))$$

$$\Phi(x, y) \rightarrow \Phi'(x, y) = \Omega\Phi(x, y)$$

◎ Dynamical Rearrangement

余剰次元方向のゲージ場が期待値 $\langle A_y \rangle$ をもつ場合

$$WU = P \exp \left(ig \int_C A_y dy \right) U$$

$$\mathcal{L}(\Phi(x, y)) |_{(\langle A_y \rangle, U)} = \mathcal{L}(\Phi'(x, y)) |_{(\langle A'_y \rangle, U')}$$

$$V_{\text{eff}}(\langle A_y \rangle, U) \stackrel{\text{min.}}{=} V'_{\text{eff}}(\langle A'_y \rangle, U') \quad \langle A_y \rangle \neq \langle A'_y \rangle$$

⇒ 真の真空は V_{eff} を最小にする $\langle A_y \rangle$ に存在する。

⇒ BC や mass spectrum などの物理量が決まる!

2. Scherk-Schwarz mech. [1/3]

Ref.: Pomarrol and Quiros ('98).

5D SUSY SM

$$M^4 \times S^1 / Z_2$$

$$M = \mu, 5 (= y).$$

$$a = 1, 2 (u, d),$$

$$i = 1, 2 (N = 2 \text{ SUSY}).$$

Bulk fields

Geuge supermultiplet

$$(A_M, \lambda^i, \sigma),$$

Two Higgs

hypermultiplets

$$(H_i^a, \tilde{H}^a),$$

and the others are brane fields.

⇒以下の対称性を持つ。

$$\underline{SU(3)_c \times SU(2)_L \times U(1)_Y} \times \underline{SU(2)_R \times SU(2)_H}$$

Gauge Symmetry

Global Symmetry

R:R-symmetry

2. Scherk-Schwarz mech. [2/3]

Global $SU(2)_R \times SU(2)_H$ の下で、

Geuginos $\lambda^i \in (2, 1)$

Higgs bosons $H_i^a \in (2, 2)$

Higgsinos $\tilde{H}^a \in (1, 2)$

$$\Phi(x, y + 2\pi R) = g\Phi(x, y)$$

$$g \in SU(2)_R \times SU(2)_H$$

and the others are singlets.

(例) $\lambda^i(x, y + 2\pi R) = e^{i\alpha\tau^2} \lambda^i(x, y),$

$$H_i^a(x, y + 2\pi R) = e^{i\beta\tau^2} H_i^a(x, y) e^{-i\alpha\tau^2},$$

$$\tilde{H}^a(x, y + 2\pi R) = e^{i\beta\tau^2} \tilde{H}^a(x, y).$$

2. Scherk-Schwarz mech. [3/3]

$$\text{(例)} \quad \lambda^i(x, y + 2\pi R) = e^{i\alpha\tau^2} \lambda^i(x, y),$$

$$H_i^a(x, y + 2\pi R) = e^{i\beta\tau^2} H_i^a(x, y) e^{-i\alpha\tau^2},$$

$$\tilde{H}^a(x, y + 2\pi R) = e^{i\beta\tau^2} \tilde{H}^a(x, y).$$

Zero modes の Lagrangian 密度は、

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{\text{mass}} = & -\frac{\alpha}{2R} (\lambda_0^a \lambda_0^a + \text{h.c.}) \\ & - \left(\frac{\alpha^2}{R^2} + \frac{\beta^2}{R^2} \right) (|H_u|^2 + |H_d|^2) + \frac{2\alpha\beta}{R^2} (H_u H_d + \text{h.c.}) \\ & - \frac{\beta}{R} (\tilde{H}_u \tilde{H}_d + \text{h.c.}). \end{aligned}$$

$\Rightarrow \mu$ -term や gaugino と Higgs の soft masses は α/R と β/R によって与えられる。

3. Local $SU(2)_R$ from 5D SUGRA [1/3]

Global $SU(2)_R$ を Local $SU(2)_R$ にしてみても
はどうだろうか？

$SU(2)_R$ の下で

λ^i : Doublet

A_μ : Singlet

⇒ **$SU(2)_R$ は SUSY と直交しない!**

Local $SU(2)_R$

⇒

Local SUSY

⇒

SUGRA

3. Local $SU(2)_R$ from 5D SUGRA [2/3]

Ref.: Kugo and Ohashi ('00, '01), Fujita, Kugo and Ohashi ('01); Zucker ('00, '01).

5D SUGRA with local $SU(2)_R$

field	description	Z_2 parity	
		even	odd
g_{MN}	gravitation	$g_{\mu\nu}, g_{55}$	$g_{\mu 5}$
ψ_M	gravitino	$\psi_{\mu L}^1, \psi_{5L}^2$	$\psi_{\mu L}^2, \psi_{5L}^1$
B_M	graviphoton	B_μ	B_5
C_M	$SU(2)_R$ gauge field	$C_\mu^3, C_5^{1,2}$	$C_\mu^{1,2}, C_5^3$

運動項なし、補助場的

3. Local $SU(2)_R$ from 5D SUGRA [3/3]

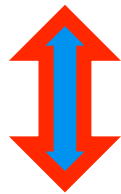
Ref.: Gersdorff and Quiros ('02); Gersdorff, Quiros and Riotto ('02).

$SU(2)_R$ ゲージ場 C_5 は tree level では $\langle C_5 \rangle$ の不定性により、flat な方向が存在してしまう。

$$\langle C_5^2 \rangle \neq 0,$$

$$\Phi(x, y + 2\pi R) = \Phi(x, y).$$

同等

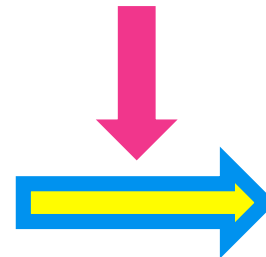


$$\langle C_5^2 \rangle = 0,$$

$$\Phi(x, y + 2\pi R) = e^{i\gamma} \Phi(x, y).$$

cf. $\langle C_\mu \rangle$ はローレンツ不変性の要請によりゼロにとる。

Hosotani mech.



**Dynamical
SS mech.**

4. SUSY SM on $M^4 \times S^1/Z_2$ [1/4]

Gersdorff、Quiros、Riotto達の結果として $\gamma = 0, 1/2$ のみが許される。

⇒ **gaugino mass** が $1/2R$ で与えられる。

今回、**SUSY SM**における超対称性の破れの可能性を探る。

⇒ **soft masses** を導出しつつ、 **μ -para.** を Dynamical に生成する可能性がある。

4. SUSY SM on $M^4 \times S^1/Z_2$ [2/4]

$SU(2)_R \times SU(2)_H$ の下で

Z_2 -parity

		even	odd
Geuge	$A_M, \sigma \in (1, 1)$ $\lambda^i \in (2, 1)$	$A_\mu, \lambda^1,$	$\sigma, A_5, \lambda^2,$
Higgs	$H_i^a \in (2, 2)$ $\tilde{H}^a \in (1, 2)$	$H_1^1, H_2^2,$ $\tilde{H}_1^1, \tilde{H}_2^2,$	$H_2^1, H_1^2,$ $\tilde{H}_2^1, \tilde{H}_1^2,$
Squark Slepton	$\phi_i \in (2, 1)$	$\psi, \phi_1,$	$\psi', \phi_2.$
Quark Lepton	$\psi \in (1, 1)$	$C_{h\mu}^3, C_{h5}^{1,2},$ $\sigma_h^{1,2},$ $\lambda_{h1}^3, \lambda_{h2}^{1,2}$	$C_{h\mu}^{1,2}, C_{h5}^3,$ $\sigma_h^3,$ $\lambda_{h1}^{1,2}, \lambda_{h2}^3.$

⇒さらに、 $SU(2)_H$ も
ゲージ化させる。

4. SUSY SM on $M^4 \times S^1/Z_2$ [3/4]

C_{h5^2} 、 C_5^2 におけるone-loopの有効ポテンシャルを考える。

$$C \equiv \frac{3}{64\pi^6 R^4}$$

$$V_{\text{eff}}^{4D}[\gamma] = 2C \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^5} I[\beta, \gamma] + (\beta, \gamma\text{-independent terms}),$$

$$SU(2)_H : \beta = R\langle C_{h5^2}^2 \rangle, SU(2)_R : \gamma = R\langle C_5^2 \rangle.$$

$\Rightarrow V_{\text{eff}}$ は $\beta \neq 0$ 、 $\gamma \neq 0$ に最小値をもたず。

(例) $G_{\text{SM}} \times SU(2)_R \times SU(2)_H$

$\rightarrow G_{\text{SM}} \times U(1)_R \times U(1)_H$

\Rightarrow 最も単純なモデルでは残念ながらSUSYは破れていない!!

4. SUSY SM on $M^4 \times S^1/Z_2$ [4/4]

[解決策]

1つの方法として、いくつかのvector multipletsを導入することで超対称性の破れを起こすことが出来る。

⇒soft massesや μ -para.をDynamicalに生成する可能性がある!

⇒ただし、soft massesや μ -para.は β/R や γ/R の形で表れるが、 β や γ を小さな値にすることは難しい。

5. Conclusion

- **Dynamical**にScherk-Schwarz mech.を導出する機構をSUSY SMに拡張した。
 - $SU(2)_R$ がSUSYと直交していないためにloop levelの寄与から、 $V_{\text{eff}} \neq 0$ 。
 - そのため、tree levelでSUSYを保つBCの下でもSUSYを破ることが可能である。
 - その結果、模型を特定すればsoft massと μ -paraを一意的にDynamicalに導出できる可能性が残っている。
- 現実的な模型の構築。
 - 現象論的な解析。

Thank you for your attention!

(例) $G \times SU(2)_R \times SU(2)_H$

quark, lepton
& G -gauge

$G = G_{\text{GUT}} \text{ or } G_{\text{SM}}$

Higgsino

squark,
slepton
& G -gaugino

Higgs

gravitino

$SU(2)_R: \gamma$

$SU(2)_H$ -gauge

$SU(2)_H: \beta$

$SU(2)_H$ -gaugino

