

超弦理論の共变的定式化に向けて

相阪 有理

(Univ. of Tokyo, Komaba)

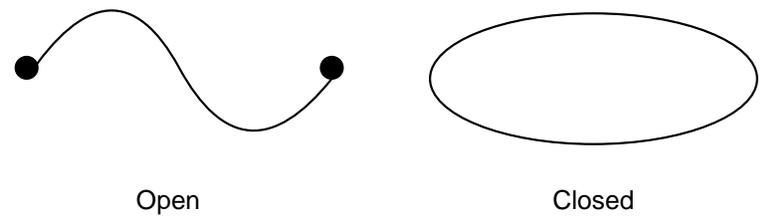
Aug. 22, 2003

Based on following works with Y. Kazama

- ❖ “A New First Class Algebra,
Homological Perturbation and Extension
of Pure Spinor Formalism for Superstring,”
— [JHEP 0302 \(2003\) 017](#), [[hep-th/0212316](#)]
- ❖ “Operator Mapping between RNS
and Extended Pure Spinor Formalisms for Superstring,”
— [[hep-th/0305221](#)].

♥ それは...

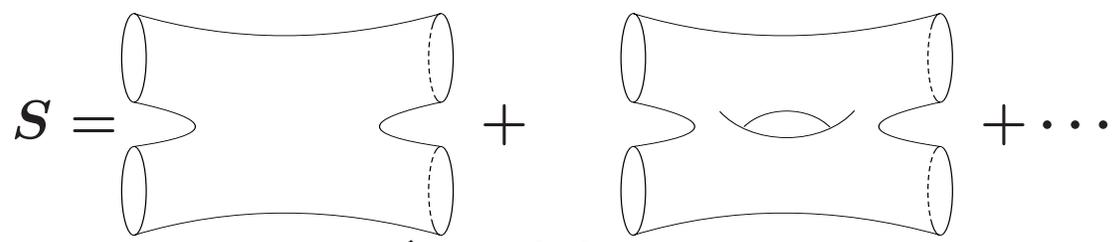
- ◆ 超: 超対称性 (Supersymmetry)
- ◆ ひも: 粒子 (0次元) でなく **1次元**の物体の量子論



- ◆ 開弦 ~ photon (低エネルギーでゲージ理論)
- ◆ 閉弦 ~ graviton (低エネルギーで重力理論)

♥ 何故に紐?

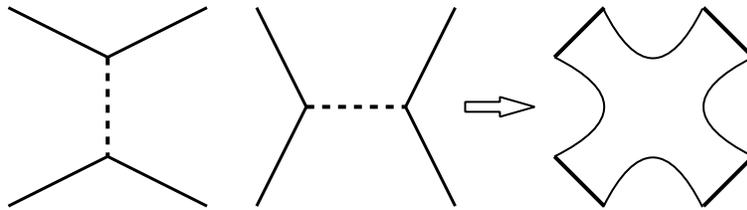
- ◆ 場の理論の成功と困難:
 - ◇ 電磁・弱・強 → **ゲージ理論** (大成功)
 - ◇ 重力 → **くりこみ不可能**
- ◆ 紐の恩恵:
 - ◇ **Graviton** を中間状態に含む S 行列:
 - 摂動論の各次数で有限...整合的な**量子重力理論**!



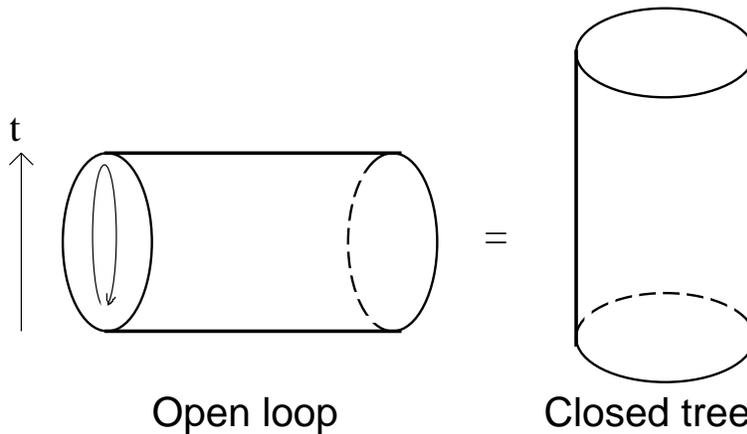
◇ その他『物理モデル』として色々面白い.

♥ ひもに特徴的な物理:

◆ Tree 振幅の s - t 双対性が自然に出てくる:



◆ Loop 振幅の open/closed 双対性

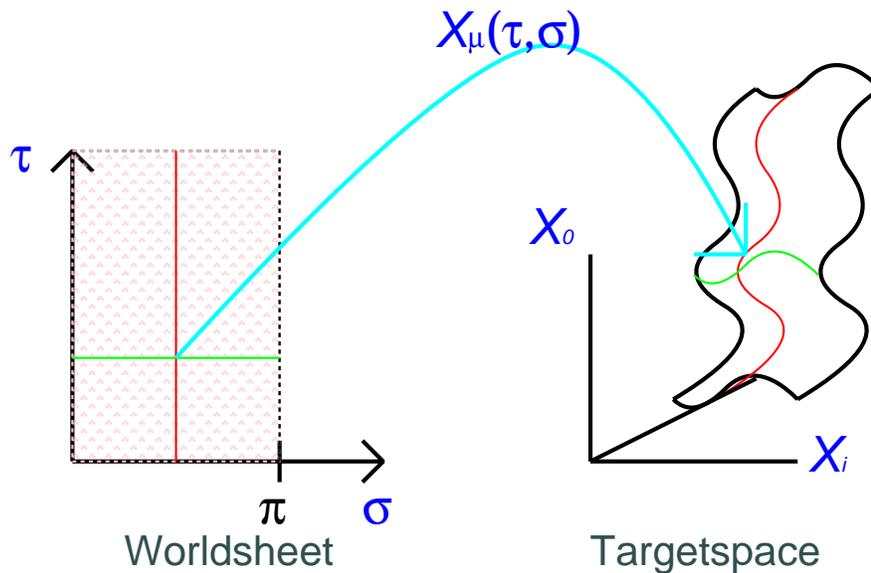


→ ゲージ理論と重力理論の間になんらかの等価性?

◆ コンパクト化と T-duality, D-brane, ...

♥ 世界面と標的空間 (時空):

- ◆ D 次元時空中 (X^μ ($\mu = 0, 1, \dots, D-1$)) のひもの運動
→ 世界面の位置 $X^\mu(\tau, \sigma)$ を指定すると決まる



- ◆ 普通, 世界面 (2次元) 上の場の理論として定式化される.
- ◆ 世界面上の座標 $\xi^i = (\tau, \sigma)$ は非物理的
→ 世界面上を一般相対論に (graviton h_{ij} を導入)

♥ Polyakov型作用:

$$S = \frac{-1}{2\pi\ell_s^2} \int d^2\xi \sqrt{-h} h^{ij} \partial_i X^\mu \partial_j X_\mu$$

- ◆ 経路積分で取り扱う場合, 分配関数は:

$$Z = \frac{1}{V_{\text{rep}} V_{\text{scale}}} \int \mathcal{D}X \mathcal{D}h e^{iS[h, X]}$$

❖ 一般座標変換 (reparam.):

$$h'_{ij} = h_{kl} \frac{\partial \xi^i}{\partial \xi'^k} \frac{\partial \xi^j}{\partial \xi'^l}$$

❖ 局所スケール変換: 量子論的には一般にアノマる (後述)

$$h_{ij} \rightarrow h'_{ij} = e^{\phi(\xi)} h_{ij}$$

ともかく, これらの対称性のおかげで,

$$h^{ij} \rightarrow e^{\phi(\xi)} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \rightarrow \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

とゲージ固定できる (conformalゲージ):

$$S_{\text{fixed}} = \frac{-1}{2\pi} \int d\tau d\sigma X^\mu (\partial_\tau^2 - \partial_\sigma^2) X_\mu$$

❖ これは世界面上の自由 Klein-Gordon 場

→ 完全に解ける! (Fock 空間 $\sim a_{\mu_1}^\dagger \cdots a_{\mu_n}^\dagger |0\rangle$)

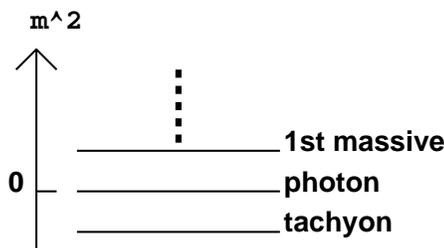
♥ 拘束条件とスペクトル:

❖ でも h^{ij} の運動方程式 (拘束条件) を忘れてはいけない:

(世界面上の) エネルギー・運動量テンソル: $T_{ij} \equiv \frac{\delta S}{\delta h^{ij}} = 0$

❖ Fock 空間の元で, この条件を満たすものが物理的状態

→ String tower:



♥ 量子論的スケール不変性と臨界弦:

- ❖ 局所スケール不変性は量子論的にアノマる
→ central charge c とよばれる量で測る
 臨界弦 $\equiv c$ が系全体で相殺. とっても扱いやすい.
- ❖ Bosonic string の場合:
 - ❖ h^{ij} : c に -26 寄与
 - ❖ X_μ : 1個あたり c に $+1$ 寄与
- μ の足は $D = 26$ まで走って欲しい.
 時空の次元が決まった!!... といって人々はたいへん喜ぶ

もう少しちゃんと言うと...

- ❖ V_{rep} を Faddeev-Popov ゴースト (bc) の積分として書く:

$$Z = \frac{1}{V_{\text{scale}}} \int \mathcal{D}\phi \mathcal{D}b \mathcal{D}c \mathcal{D}X^\mu e^{i(S_{\text{fixed}} + S_{bc})}$$

- ❖ 量子論的には conformal モード ϕ の積分が単に V_{scale} を与えて decouple するとは限らない.
(X^μ , (b, c) それぞれと微妙に couple している)

- $D = 26$ では (X^μ, b, c) の全体から絶妙に decouple:

$$Z = \int \mathcal{D}b \mathcal{D}c \mathcal{D}X^\mu e^{i(S_{\text{fixed}} + S_{bc})}$$

♥ 臨界弦のBRST量子化:

❖ Conformalゲージの作用にはしつこく対称性がある.

conformal対称性:

❖ $\tau \pm \sigma \equiv \xi^\pm \rightarrow \xi'^\pm = f^\pm(\xi^\pm)$ (f^\pm は任意)

❖ 対称性を表す(アフィン)代数 Virasoro代数

❖ Conformal Field Theory (CFT):

❖ T_{ij} が場の上にVirasoroの表現 ($\xi^+ \rightarrow z$ と複素化):

$$T(z) = T_{++} \int dz \frac{L_m}{z^{m+2}}$$

$$[L_m, L_n] = (m - n)L_{m+n} + \frac{c}{12}\delta_{m,n}(m^3 - m)$$

❖ c : 実は先のcentral chargeに他ならない.

❖ Bosonic stringの場合:

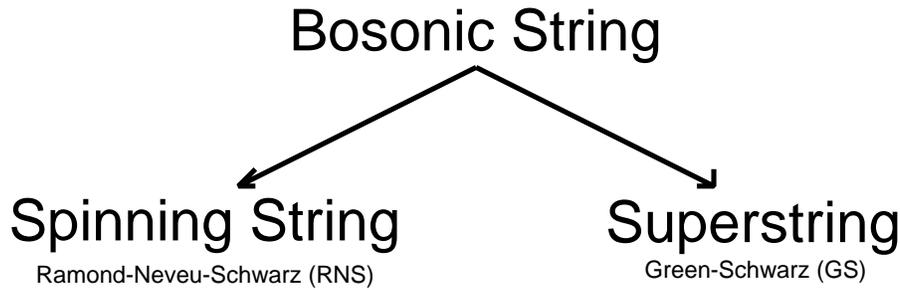
❖ $(X^\mu, T^{(X)})$, $(b, c, T^{(bc)})$ の2組のCFT

❖ $T^{\text{tot}} = T^{(X)} + T^{(bc)}$ のcentral chargeは0!

→ Virasoroは普通の代数:

BRST演算子 $Q \sim \int cT$ ($Q^2 = 0$)がつくれる.

❖ Q のcohomは正しいstring towerを出す.



- ❖ **GS**: 時空 (標的空間) を super 化... $X^\mu \rightarrow (X^\mu, \theta^\alpha)$
- ❖ **RNS**: 世界面上を super 化... $X^\mu \rightarrow (X^\mu, \psi^\mu)$
(実は RNS も超弦になるが, 時空の超対称性が見えにくい.)

♥ 超対称性についてひとこと:

- ❖ “超” = $\sqrt{\text{並進}}$ を考えたい
→ X^μ の fermionic パートナー θ^α が必要
- ❖ 時空 (超空間) の超対称性:
 $\delta\theta^\alpha = \epsilon^\alpha, \quad \delta X^\mu = i\epsilon\gamma^\mu\theta$
→ $\Pi_i^\mu = \partial_i X^\mu - i\theta^\alpha \gamma_{\alpha\beta}^\mu \partial_i \theta^\beta$ は超対称不変

♥ Bosonic string のナイーブな super 化:

- ❖ $\partial_i X^\mu$ をちょこっと super 化するだけではダメ

$$S = \frac{-1}{2\pi} \int d^2\xi \sqrt{-h} h^{ij} \Pi_i^\mu \Pi_{j\mu},$$

- 複雑すぎて量子化できない。
全微分項を付け加えて, 作用に κ 対称性を持たせる.

- ❖ Wess-Zumino項と呼ばれるものを S に加え、 S_{total} が fermionic な局所対称性 (κ 対称性) を持つようにできる:

$$S_{\text{WZ}} = \frac{-i}{\pi} \int d^2\xi \epsilon^{ij} \partial_i X^\mu \theta \gamma_\mu \partial_j \theta$$

(実は世界面上の微分形式として exact)

- ❖ κ 対称性:

$$\delta\theta^\alpha = 2i\gamma_\mu^{\alpha\beta} \Pi_i^\mu \kappa_\beta, \quad \delta X^\mu = i\theta \gamma^\mu \delta\theta$$

$\kappa_\beta(\xi)$: fermionic な局所パラメタ

- ❖ κ 対称性を使って S_{total} を簡単化できる:
 - 自由KG場 + 自由実spinor場の理論
(光円錐ゲージ: $SO(9,1) \rightarrow SO(8)$)
- ❖ つまり、量子化のためには κ 対称性が不可欠
でも κ 対称性のローレンツ共变的取り扱いは極めて困難
→ 15年間死屍累々.

♥ なぜに共変性が欲しい?

- ❖ 超対称性もローレンツ対称性も重要 → バチは当たらん
(少なくとも計算がめちゃくちゃ楽になるはず)
- ❖ 光円錐ゲージが取れないような重要な背景場中の弦理論.
- ❖ などなど...

Pure spinor形式

Berkovits (2000): できた~!

- ◆ 最初から自由場CFTで $c_{\text{tot}}=0$ のものとして定式化。
作用は2次(自由場)で, 超対称性が明白な形にも書ける:

$$\begin{aligned} S_{\text{PS}} &= \frac{-1}{\pi} \int d^2 z \left(\frac{1}{2} \partial X^\mu \bar{\partial} X_\mu + p_\alpha \partial \theta^\alpha + \omega_\alpha \partial \lambda^\alpha \right) \\ &= \frac{-1}{\pi} \int d^2 z \left(\frac{1}{2} \Pi^\mu \bar{\Pi}_\mu + d_\alpha \partial \theta^\alpha + \omega_\alpha \partial \lambda^\alpha \right) \end{aligned}$$

- ◆ ここに λ^α は pure spinor (Super不変):
 - (1) bosonic spinor で,
 - (2) PS条件: $\lambda_\gamma^\mu \lambda = 0$ をみたすもの.
- ◆ d_α : 場の上に超対称共変微分として作用
- ◆ BRST演算子の作りかたは本来, 不明.
Berkovitsのお告げ:

$$Q = \lambda^\alpha d_\alpha$$

これは実はPS条件のため霧零.

→ そのcohomを時空のスペクトルと思いなさい.

- ◆ なんとなんと, 正しい超弦のスペクトルが出る!
他にも, ツリー振幅を計算するルールも発見!
→ 超弦理論の超ポアンカレ共变的定式化!

- ❖ 弦理論なんだから，世界面上の座標変換不変性が超重要！
 - ❖ そこからスペクトル条件や経路積分測度が決まる
- ❖ しかし，PS形式ではそれが全然見えない。
 - ❖ ツリー振幅の計算規則のでどころ不明
(正しそうだけど，怪しさ120%.)
 - ❖ ループ振幅の計算規則は誰も知らない。
- ❖ そもそもPS条件の量子論的取り扱い方がよー分からん！
→ とりあえず，PS拘束条件を除去してみた：EPS

EPS形式:

- (1) PS条件を直接解くのではなく， λ^α の拘束を除き，その余分な自由度を打ち消すゴースト場を導入。
- (2) Cohom. はPS形式と明白に等価。
(Homological Perturbation 法)

成果:

- (1) 世界面上の b ゴースト: $T = \{Q, b\}$ 発見! (複合場)
- (2) RNS形式との相似変換構成!
(s.t. $Q_{EPS} \sim Q_{RNS}$)

まとめと展望

◆ Berkovits の PS 形式:

- ◆ 超弦理論の共变的定式化に新しい展望
- ◆ でも、ゴチャゴチャしててよー分からん.

◆ EPS 形式:

- ◆ PS と等価だが PS 条件はない.
(各種操作が量子論的に完全に well-defined.)
- ◆ b ゴースト / RNS 形式との関係が明らかに.

しかし、道はまだまだ遠い....

問題点:

- ◆ 古典作用をあきらめて κ 対称性の問題を回避した.
一歩前進だが、まさに reparam がいないため、
理論が ad hoc で怪しさ 100 点満点となっている.
- PS 形式の背後に古典作用はあるのか?

疑問点:

- ◆ 世界面上の reparam. → $\frac{\delta S}{\delta h^{ij}} \equiv T_{ij} = 0$ (拘束)
PS 形式では、この T が拘束条件となっていない.
(世界面上の場の理論はちゃんと topological)