

# 超弦理論の共变的定式化に向けて

相阪 有理

(Univ. of Tokyo, Komaba)

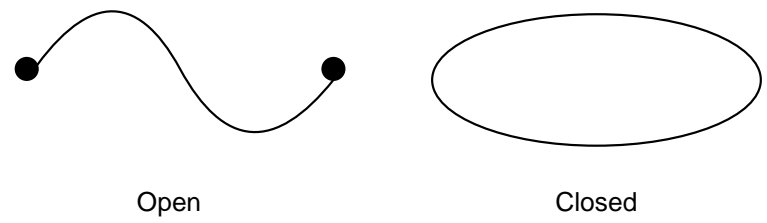
Aug. 22, 2003

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...

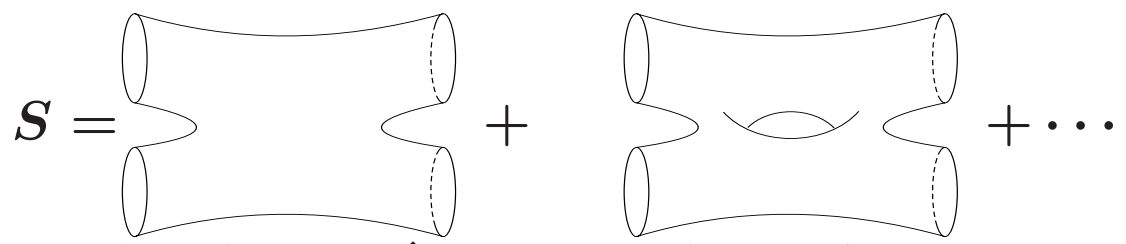
- ◆ 超: 超対称性 (Supersymmetry)
- ◆ ひも: 粒子 (0次元) でなく **1次元**の物体の量子論



- ◆ 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?

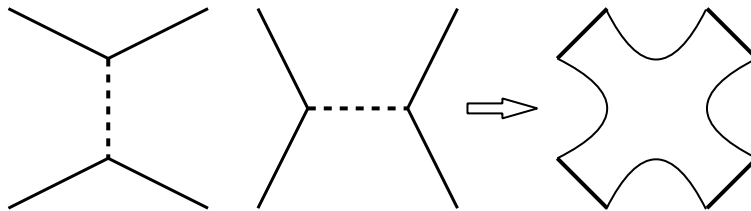
- ◆ 場の理論の成功と困難:
  - ◇ 電磁・弱・強 → **ゲージ理論** (大成功)
  - ◇ 重力 → **くりこみ不可能**
- ◆ 紐の恩恵:
  - ◇ **Graviton** を中間状態に含む  $S$  行列:
    - 摂動論の各次数で有限...整合的な**量子重力理論**!



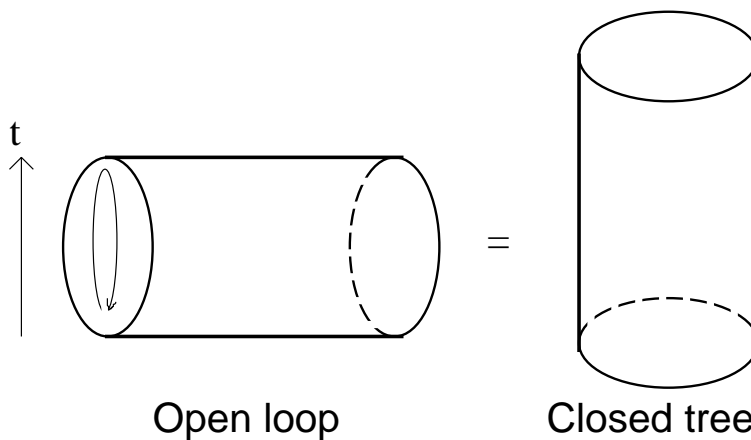
◆ その他『物理モデル』として色々面白い.

## ♥ 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

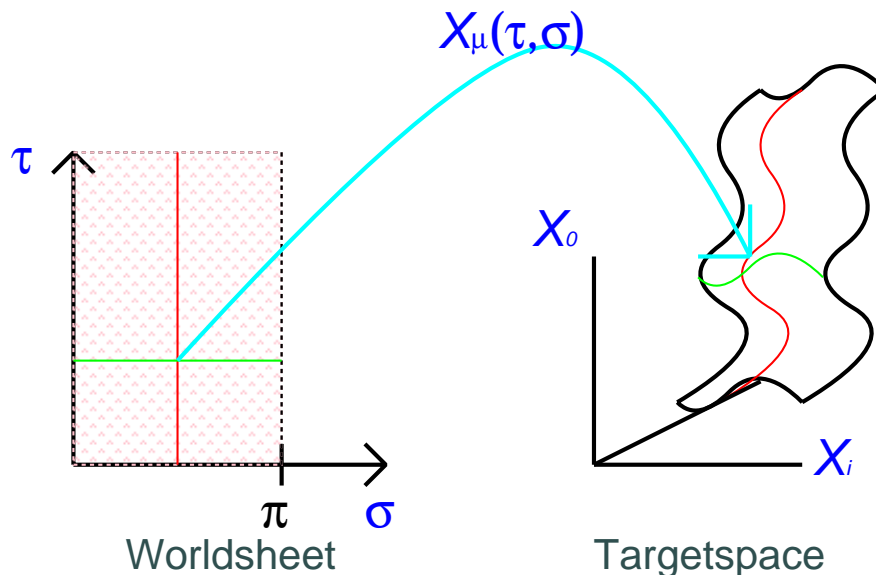


→ ゲージ理論と重力理論の間になんらかの等価性?

◆ 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 ( $X^\mu$  ( $\mu = 0, 1, \dots, D-1$ )) 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  $\sim a_{\mu_1}^\dagger \cdots a_{\mu_n}^\dagger |0\rangle$ )

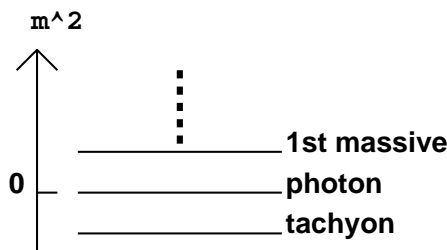
♥ 拘束条件とスペクトル:

❖ 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
  - ❖  $X_\mu$ : 1個あたり  $c$  に  $+1$  寄与
- $\mu$  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...

- ❖  $V_{\text{rep}}$  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  $\phi$  の積分が単に  $V_{\text{scale}}$  を与えて decouple するとは限らない.  
( $X^\mu$ , ( $b, c$ ) それぞれと微妙に couple している)

- $D = 26$  では ( $X^\mu, b, c$ ) 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:

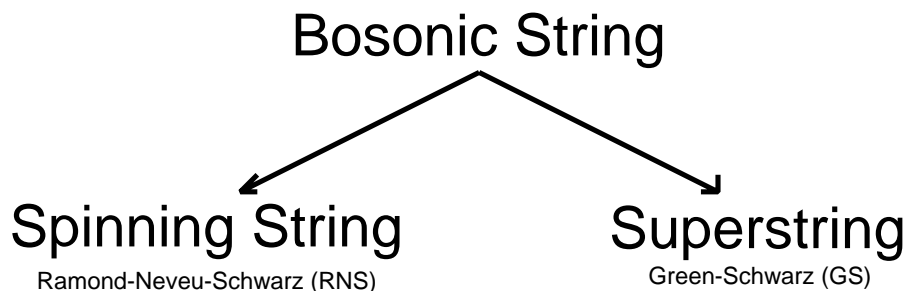
❖  $(X^\mu, T^{(X)})$ ,  $(b, c, T^{(bc)})$ の2組のCFT

❖  $T^{\text{tot}} = T^{(X)} + T^{(bc)}$ 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  
→  $X^\mu$  の fermionic パートナー  $\theta^\alpha$  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  $\kappa$  対称性を持たせる.



- ◆ Wess-Zumino項と呼ばれるものを  $S$  に加え,  
 $S_{\text{total}}$  が fermionic な局所対称性 ( $\kappa$  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)

- ◆  $\kappa$  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

- ◆  $\kappa$  対称性を使って  $S_{\text{total}}$  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  $\kappa$  対称性が不可欠  
でも  $\kappa$  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  $\lambda^\alpha$  は pure spinor (Super不変):
  - (1) bosonic spinor で,
  - (2) PS条件:  $\lambda^\mu \gamma_\mu \lambda = 0$  をみたすもの.
- ◆  $d_\alpha$ : 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， $\lambda^\alpha$ 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  $\kappa$  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)