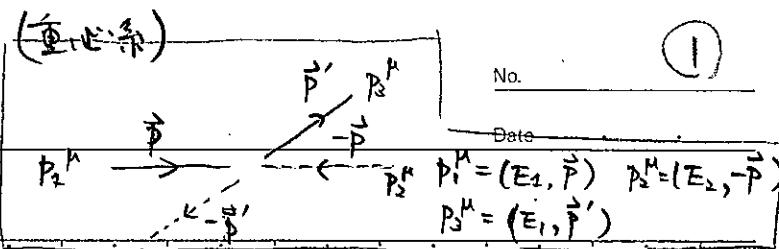


§6 後日談



ハドロン二粒子の弾性散乱の散乱振幅の ansatz

$$M(s, t) \sim g^2 \frac{\Gamma(-\alpha(s)) \Gamma(-\alpha(t))}{\Gamma(-\alpha(s) - \alpha(t))} \quad (\text{双対共鳴模型})$$

$$s = (E_1 + E_2)^2$$

$$t = -|\vec{p} - \vec{p}'|^2$$

$$\alpha(M^2) = \alpha' M^2 + a$$

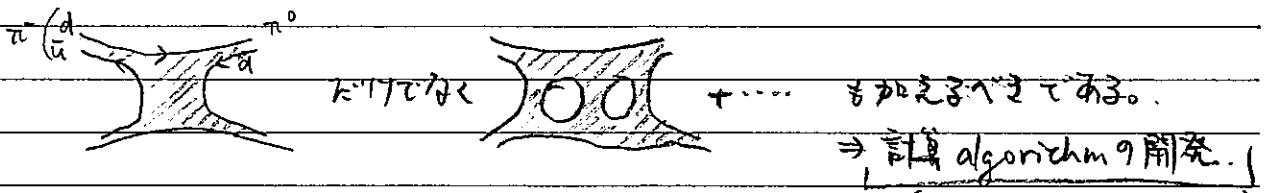
(isospin=1 交換の散乱振幅) (1960年代後半の $\pi + N \rightarrow \pi + N$, $\pi + N \rightarrow \text{anything}$)

(isospin=0) 交換の散乱振幅は $a \approx 1$ or $a > 2$??

理論としてみる点

散乱実験のエネルギーを上げると $M \sim g^2 (\alpha' s)^{a > 0}$ が $O(1)$ になる。

これは、s-行列のユニタリ性が保てていない状態。



バリオン (fermion) をどうする? (どうしてユニタリになるか?)

⇒ 世界面に fermion を入れてみる? それとも?

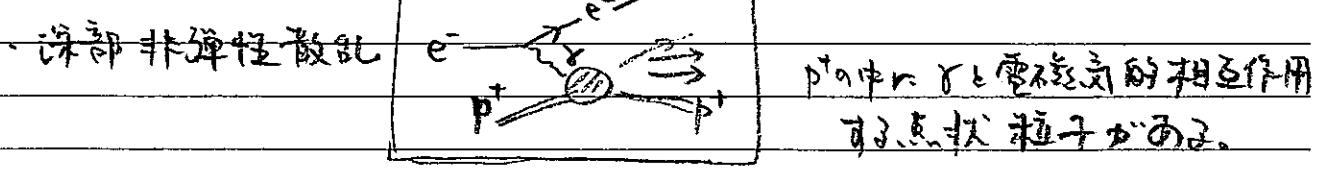
弦が $R^{3,1}$ 時空内を動くという力学系を定式化する。

side remark 双対共鳴模型 / Veneziano 散乱振幅が場の理論模型である

が「ない」か: (有限個の粒子 + 有限項の相互作用項 in Lagrangian) の場の理論模型ではない。

70年代前半の実験

ハドロン弾性散乱の大角度 ($-\frac{\pi}{2} \sim O(1)$) $M \sim s^{\alpha' t}$ 指数関数 ($t < 0$) と π - π は合わない。



p^+ 中の γ と電磁流的相互作用する点状粒子がある。

II 弦理論の定式化 (どほでわかってんか)

§1 世界面上の共形場理論として

世界面 Σ (座標 (ξ^0, ξ^1)) が $\mathbb{R}^{3,1}$ 空間の中を運動する。

(1+1次元)

計量 $\eta_{\mu\nu} = \text{diag}(+1, -1, -1, -1)$

$(ds^2 = \eta_{\mu\nu} dx^\mu \otimes dx^\nu)$

\Rightarrow 世界面上で見た計量 $ds^2 = d\xi^a \otimes d\xi^b \underbrace{\frac{\partial X^\mu(\xi)}{\partial \xi^a} \frac{\partial X^\nu(\xi)}{\partial \xi^b} \eta_{\mu\nu}}_{=: g_{ab}(\xi)}$

体積 $= \int d\xi^0 d\xi^1 \sqrt{-\det(g_{..})}$

南部-後藤 action $S'_{NG} = \frac{-1}{2\pi\alpha'} \int_{\Sigma} d\xi^0 d\xi^1 \sqrt{-\det(g_{..}(\xi))}$ 自由度: $X^\mu(\xi)$

($\alpha' = (\frac{1}{2\pi T})^2$ の次元の逆) \rightarrow $\alpha' = \frac{1}{2\pi T}$)

(σ : 点粒子 $S' = m \int d\xi \sqrt{\frac{\partial X^\mu}{\partial \xi} \frac{\partial X^\nu}{\partial \xi} \eta_{\mu\nu}}$)

等価な言い換え

$S'_{polyakov} = \frac{-1}{4\pi\alpha'} \int_{\Sigma} d\xi^0 d\xi^1 \sqrt{-\det(h_{..})} h^{ab} (\partial_a X^\mu) (\partial_b X^\nu) \eta_{\mu\nu}$ 自由度 $h_{ab}(\xi), X^\mu(\xi)$

h_{ab} に対する運動方程式 $\frac{1}{2} h^{ab} h^{\rho\sigma} g_{\rho\sigma} = g_{ab}$

代入可なり S'_{NG} になる。

$h_{ab}(\xi)$ に対して $h_{ab} \sim (h'_{ab}(\xi) = e^{2\phi(\xi)} h_{ab}(\xi))$ が自由度。
($\leftrightarrow h' \sim h$)

世界面上の場の理論ではありけり。

計量の局所共形変換の下で不変なもの。

target space は $\mathbb{R}^{3,1}$ を含む (現実と記述) 可子大の可。

他に Σ 上の自由度が n くらいあり、 n も n だけ

(1+1次元物理用であれ、素粒子標準模型用であれ)

(わかり易い説明)

世界面上の共形不変性をもつ理論に fermion を含めて、時空の対称性
 と (Lorentz + 並進) から 超対称性へと拡張されているもの
 ⇒ 超弦理論、という。

共形対称性が量子論においても成立している為の条件

- 弦理論: 上記の自由度の総量 (central charge という) が 空間次元分の量の 26倍 まで。
- 超弦理論: 上記の自由度の が 空間次元分の量の 10倍 まで。

9+1次元時空という target space は ほとんどの超弦理論にたどり着く。

理論の分類 (計算名詞)	個別の例 (計算名詞)
古典力学 電磁気学	個々の系 (system)
量子力学	系 (:) 調和振動子 単原子、etc.
場の量子論	個々の模型理論 Klein-Gordon, Dirac, QED, QCD 標準模型.....
超弦理論	個々の真空 { 9+1次元平坦時空, $T^6 \times R^{3,1}$ etc... }

世界面上の超共形場理論であり、2次元であり、modular 不変性があるもの

大雑把に言えば (時間方向の Euclid 化 (解析接続操作) に対して) のみで考慮の対象と可算が通例 (と)

- 条件の課しかたはこれで十分か? 「課可」具体的な操作はどのよう?
- どのくらい真空が存在する?
- 各々の真空において、どのようなことがおきる?

超弦理論: 世界面上の場の理論として自由度の量子化による

→ $\mathbb{R}^{D-1,1}$ が target space に含まれる。D次元時空の "spin-2" の massless 粒子が存在する。→ 重力子。

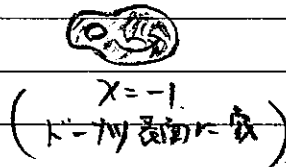
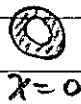
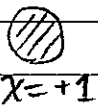
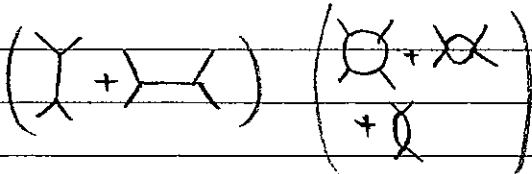
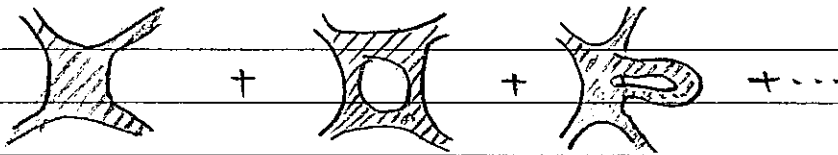
→ Regge trajectories. 状の無限個の粒子の存在。 ($m \sim \frac{2}{\sqrt{\alpha'}}$)
(target space 上の物理として解釈する場合)

$\alpha' \sim \frac{1}{M_{Pl}^2}$ で 超弦理論と一般相対論とのちがいが見えはじめる。

$\sqrt{\alpha'} \sim \sqrt{G_N}$? 保証はない。(真空による)

§2 摂動計算と非摂動効果

α' で与えて無次元化できる



$n=2\chi$
 g_0

$M(\text{kin. var.}; g_0, \alpha')$
運動学的変数

摂動計算

粒子の質量への g_0 補正

ある種の粒子の場合、補正=0。
それ以外: 理論 (algorithm) 整備の努力あり。

質量補正のない粒子間の散乱振幅への g_0 補正

超弦理論の場合

一般論としての概念の整理はできている。
 $\chi \leq -4$ (7.25) 以上: order by order
(真空 dep. な部分の計算) (真空に依らない部分) | 座標の取り方の工夫が必要なる PLUS

量子系の摂動計算がよく経験されていることとして... (レポート問題 I-1)

摂動展開は漸近展開であり、収束しない級数となる。(大抵)

$\sum_n g_0^{2n} n!$ みたいな感じ? (これは小さい g_0 でも収束しない)

この漸近展開級数は意味をなさない方法論がある (Borel resummation)

の不安定な方法の適用には不安定性が入る場合

(系理論/模型、真空) がある。

その不安定性と(その系の準安定な共解など)を取り入れた寄与の不安定性が相対して、well-defined な物理量の計算手法となる。

非摂動寄与

簡単なモデル系を用いて示す程度にどのようなものが通例

$(\sum_n g_0^{2n} n!) \Rightarrow (\text{tension}) \propto \frac{1}{g_0^2}$ の準安定解があるかも。

超弦理論

\Rightarrow D-brane とよばれる重力のソリトン解 (tension) $\sim \frac{1}{g_0^2}$

M2-brane とよばれる = = (tension) $\sim \frac{1}{(g_0^2)^{3/2}}$

他にもソリトン解はいろいろありそう。

非摂動寄与の全貌は?

各ソリトンを用いた寄与の計算手法は?

不安定性の相対性はどのようにおこなうか?

(場の量子論であっても、それほどできているわけではない)

(ソリトンだけでOKなのか?)

細かいことは言わない。あつち。いろいろ定式化は完成してある。

以下、大筋において定式化できている。と言ってもいろいろがまだある。

超弦理論 as 場の量子論 と一般相対論の統合

・真空の調べあげ (共形場の理論の列挙)

・各真空 (系) でなにがおこなうか、の study

・自然界で採用されているものがどうか

・もと課すべき条件はあるか?

と別にすれば

§3 摂動展開によらない解析と可能への定式化??

空間が N 点からなると可。

- 量子力学 (1自由度): $H_{tot} = \mathbb{C}^N$ (波動関数 = vector の空間)
- fermion の場の理論: $H_{tot} : (\text{各点 2次元 } \mathbb{C}^2)^{\otimes N}$
 $\Rightarrow 2^N$ 次元 vector 空間.
- bosonic 場の理論 (QFT): $\Rightarrow \infty^N$ 次元 vector 空間.

但し、Hamiltonian が与えられれば、数値的に可。

基底状態、励起状態... 解析 etc. を解くにはありえる。
 摂動手法 可能なら。

超弦理論: 該当可定式化が確立してない。

弦の場の理論 (string field theory) (∞ 個の場 (自由度), ∞ 個の相互作用)

可 $(+1)$ 次元共形場理論 (真空) を指す \Rightarrow 作用

超の場合 { algorithm 整備されている。
 振幅の摂動計算

(超) の場合. algorithm 未だ... 大丈夫?

algorithm.

(散乱振幅計算)

非摂動
効果の
探索

$H_{tot} \Rightarrow (\infty^N)^{\infty} (2^N)^{\infty}$ 次元

行列模型 (matrix model / theory)

$N \times N$ 行列の量子力学... みるべき。

これが超弦理論とどう関係可?