第2章 HERAの実験結果とその理論的可能性

I. HERA

DESYにある電子(陽電子)・陽子衝突型加速器は英語名をHadron-Elect ron-Ring-Acceleratorといい、その頭文字をとって通称「HERA」と 呼ばれている。現在、入射する

電子(陽電子)のエネルギー=27.5GeV (光速の99.9999%)

陽子のエネルギー=820GeV (光速の99.94%)

で正面衝突させている。ちなみに、電子の質量(m_e)は、0.511×10⁻³GeV、陽子の 質量(M_p)は、0.938GeVである。この衝突により、正味300GeVのエネルギー が供給されて、陽子は木っ端みじんに破壊され、幾多の粒子が生成される。その中に、未発見 の新粒子がないかを調べる事になる。実際には、新粒子自身は観測にかかるより速く既知の素 粒子に壊れてしまい、なかなか新粒子自身を捕獲することはできずに、その痕跡を残留粒子か ら探ることになる。そのため既知の素粒子による現象を詳しく解析し、それらを同定する作業 が必要となる。もし、既知の素粒子による現象でないとすると、余分な事例となり、新粒子の 生成の影響は、衝突による事例数の増加として現れる。

以下の議論に使う幾つかのパラメータを図2-1とともに定義する。このパラメーターの 物理的意味を明らかにするため、陽子の静止系に移って考えてみる。陽子の静止系では

$$p^{\mu} = (M_{n}, 0, 0, 0)$$

電子(陽電子)がx軸正の方向に加速されて陽子に衝突するとき

$$\ell^{\mu} = (E_e, \vec{p}_e) \text{ with } E_p = \sqrt{\vec{p}_e^2 + m_e^2} \text{ and } \vec{p}_e = (p_e, 0, 0)$$

衝突後の電子のエネルギーを E'_e 、運動量 を \vec{n}' とすると



図2-1:散乱の4次元運動量

電子 或いは 陽電子:中性電流相互作用

を得る。一方、

$$p_X^2 = (\ell - \ell' + p)^2 = -Q^2 + 2p(\ell - \ell') + M_p^2 > M_p^2 \Longrightarrow 2M_p v > Q^2$$

なので、x < 1。散乱電子の散乱角を θ_{a} とすると

 $Q^{2} = -(\ell - \ell')^{2} = 2(E_{e}E'_{e} - |\vec{p}_{e}||\vec{p}'_{e}|\cos\theta_{e} - m_{e}^{2})$

これは、 m_e の関数として $m_e > 0$ で常に正であるので、 $Q^2 > 0 \Rightarrow x > 0$ 。さらに、粒子ジェットのエネルギーを E_x とすると

$$E_{v} = v + M_{n} > M_{n} \Longrightarrow v > 0$$

なので、 $0 < y_{\circ}$ また、 $v < E_{e} \Rightarrow y < 1_{\circ}$ 以上から

1) 0<x<1:電子から陽子に渡る4次元エネルギーの大きさを示している

2) 0 < y <1:電子から陽子に渡るエネルギーの大きさを示している

ことがわかる。

Ⅱ. 陽電子・陽子散乱における現象



電子(陽電子)-陽子衝突の典型的な現象とし ては、高エネルギーの電子/電子ニュートリノ(陽 電子/反電子ニュートリノ)が飛び出してきて、そ の反対方向にこれも高エネルギーの粒子流(ジェッ ト)が噴流する反応である。電子(陽電子)が入射 して電子(陽電子)が飛び出す反応の相互作用を中 性電流相互作用という。また、電子(陽電子)が入 射して電子ニュートリノ(反電子ニュートリノ)が

図2-2:標準理論での散乱

飛び出す場合を荷電電流相互作用という。標準模型では電子(陽電子)が光やZボゾンをクォ ークとやり取りすると中性電流相互作用が、電子(陽電子)がW[±]ボゾンをクォークとやり取 りすると荷電電流相互作用があらわれる。

1997年の2月に、HERAの2つの実験グループ、H1とZEUS、が陽電子-陽子 衝突実験のデータを解析したところ、high-Q² (Q² ≥15000 GeV²)において、陽電子が再び飛 び出てくる事例数が標準模型からの予測値を超えていたことを見つけた [19, 20]。これは中性 電流相互作用にて起こっており、典型的な衝突例を図2-3に示す。陽電子の飛跡と数本の粒 子流(ジェット)の飛跡が記録されている。飛び出してきた陽電子のエネルギーは入射エネル



図2-3:標準理論を超えたデータ例

H1+ZEUS reported on Feb. '97 $\mathcal{L}=34 \mathrm{pb}^{-1}$				
Q^2 (GeV ²)	観測数	標準理論	予測数	
$15000 \sim$	$\overline{24}$	13.4±	:1.0	
$20000 \sim$	10	4.08±	0.36	
$25000 \sim$	6	$1.52 \pm$	0.18	
$30000 \sim$	4	$0.60\pm$	0.06	
$35000\sim$	2	$0.23\pm$	0.04	

表2-1:Q²データ数の観測値と予測値

H1+ZEUS reported on July '97 $\mathcal{L}=57 \text{pb}^{-1}$			
Q^2 (GeV ²)	観測数 散乱断面積 pb		
		観測	理論
$15000\sim$	24+ <i>12</i>	$0.71^{+0.14}$	0.49
		-0.12	
$20000 \sim$	10+ 4	$0.30^{+0.092}$	0.161
		-0.076	
$25000 \sim$	6+ 1	$0.16^{+0.069}$	0.059
		-0.053	
$30000 \sim$	4	0.098 + 0.059	0.023
		-0.042	
$35000\sim$	2	0.060 + 0.059	0.0091
		-0.037	
$40000 \sim$	1	0.032 + 0.044	0.0036
		-0.032	

表2-2:*Q² デー*タ数の観測値と予測値

ギーの28.5GeVをはるか に超えた380GeVである。 このような現象が観測され、そ の事例数は24に対して標準模 型では13.4±1.0である。 約10例程度が標準理論では説 明できない衝突と思われる。 Q^2 の下限を大きくしていくにつれ て表2-1のように標準模型か らの予測事例数は小さくなって

いく。余分な約10例程度が実際の物理を反映 していれば、標準理論を超えた「新しい物理」 からのシグナルとして受け取ることができる。 1997年の2月から半年ほど更に解析を続 行した結果 [21]、表2-2のような増加を見 た。解析されたデータ量は約1.7倍になり、 観測された事例数は $Q^2 \ge 15000 \text{ GeV}^2$ で24→ 36になり1.5倍である。「新しい物理」か らのシグナルをより顕著にし、シグナルが優位 に残り標準模型からの寄与が少なくなるよう に解析条件を(x,y)に課す。H1では ($M_e = \sqrt{sx}, y$)を(陽子の入射エネルギー、陽 電子の入射・散乱後のエネルギー、陽電子の散 乱角)で表わし [19]、ZEUSは(x,y)を(陽 子の入射エネルギー、陽電子の入射エネルギー、

陽電子の散乱角、ジェットの散乱角)で表わす [20] ことで数値を得た。その結果、表2-3 のように。どちらのグループも標準理論の予測数が1.5程度になった。この解析条件がどう のような事例を選ぶようになっているかを調べてみる。H1の条件を例にする。条件:

П-3

	解析条件	観測数	標準理論予測数
H1	$187.5 \text{GeV} \le M_{e} \le 212.5 \text{GeV}$		
	<i>y</i> > 0.4	7+ 1	1.53 ± 0.29
ZEUS	x > 0.55, $y > 0.25$	4+ 1	1.51 ± 0.13

表2-3:解析条件付きの観測値と予測値





図2-4:変数yと陽電子の散乱角の関連性

187.5 GeV $\leq M_e \leq 212.5$ GeV は 陽電子と散乱クォークのサブ システムの全エネルギーを表

わしている。これが大きい事 例を選ぶように設定されている。つま り、陽電子と散乱クォークの重い"共 鳴"状態があれば浮きだってくる。も うひとつの条件: y > 0.4の影響を調べ るためにグラフ化してみる。 $y \in (E_e, E'_e, \theta_e)$ で表わすと、簡単な計算後

$$y = 1 - \frac{E_e'}{2E_e} \left(1 + \cos \theta_e\right)$$

を得る。これを図示すると図2-4の ようになる。これから、大まかに90 度以上の散乱角で陽電子がはじき出ば されていることがわかる。即ち、H1 の解析条件は

1) 重い"共鳴"状態

2) 大角度散乱

H1+ZEUS reported on July '97 $\mathcal{L}=57 \mathrm{pb}^{\cdot 1}$				
Q^2 (GeV ²)	観測数	標準理論予測数		
$10000 \sim$	28	17.7 ± 4.3		
$15000 \sim$	11	4.9 ± 1.6		
$20000 \sim$	5	1.7 ± 0.7		
$30000 \sim$	1	0.003 ± 0.004		

表 2 – 4 : O^2 データ数の観測値と予測値

の選別である。HERAの解析条件も同様の条件に なる。2)は新粒子・新物理を発見する際の定番で あり、原子内に芯としての原子核を見つけたラザフ オードの実験もその一例である。最終的に表2-3 のように、新現象の事例候補は約10例なる。7月

発表されたデータには、電子-陽子衝突での事例が含まれている。それを表2-4に示してお く。これは荷電電流相互作用にて起こっており、high- Q^2 ($Q^2 \ge 15000 \, \text{GeV}^2$)において28例 観測されている。中性電流相互作用では36例であった。この場合も、約10例くらいが新現 象の事例候補である。中性電流相互作用の散乱断面積は実験により測定されており、これを図 2-5に示しておく。標準理論からのずれの様子がわかる。



図2-5:散乱断面積:標準理論の予測と観測値

Ⅲ. 新しい物理への示唆

本稿では、HERAの実験結果として報告された標準理論では説明できないと思われる事 象例が新しい物理を示唆しているとみなしその物理を探っていく。標準模型では、t-チャンネ ルに「光子、Zボソン」あるいは「W[±]ボソン」を交換して相互作用する。新しい物理では、 それ以外の寄与を仮定して、余分な10例程度の事例数を引き起こさせる。幾つかを、簡単な 説明と共に、列挙しておく。

A. t-チャンネルへの新しい寄与 [22]

それは「 W'[±]、Z'ボソンボソン」として知られている余分な弱ボゾン交換による相互作用で ある。



B. 4体フェルミ型相互作用 [23]

W'[±]、Z'の質量が大きいときには、有効4体フェルミ型相互作用 になる。この有効4体フェルミ型相互作用は、クォークや陽電子が 複合粒子であるとき、その広がりの重なりによる結果としての相互 作用を記述する際にもよく用いられる [24]。 この場合、レプトクォークが存在すれば、その影響をうける。s ーチャンネルの電荷は、 $u - p_{t}$ オークと散乱を起こしていれば5/3、 $d - p_{t} - p_{c}$ 散乱を起こしていれば2/3、 $\overline{u} - p_{t}$ ークと散乱を起こしていれば1/3、 $\overline{d} - p_{t} - p_{c}$ 散乱を起こしていれば4/3、のようにな る。超対称性を持つ拡張された標準理論では、2/3の電荷を持つスカラークォークがこの場 合に当たる [27]。また、 $p_{t} - p \cdot \nu \gamma$ トンの複合模型でも、スペクトラムに自然とレプトク オーク [28] が現れ、電荷は、やはり2/3である。

D. 励起電子や励起クォーク生成 [29]



陽電子から未知のレプトン(E^+)に変化し、「 $E^+ \rightarrow e^+ + \mathbf{com}$ 」に引 き続き崩壊したり、クォークから未知のクォーク(Q)に変化し、 「 $Q \rightarrow q + \mathbf{com}$ 」に引き続き崩壊。これは、クォーク・レプトンの 複合模型から期待されている陽電子の励起状態(e^{*+})[30] やクォー クの励起状態(q^*)[31]がこの場合にあたる。

E. 陽子の"クォーク"密度の増加 [32]

陽子はuudと形成されており、uやdのクォーク密度に比較してそれ以外のクォークや反クォ



ークの密度はだいたい小さいことがわかっている。そこで、今回の HERAでの実験結果は、新たに密度の小さい成分を決める役割を するとみなし解析すると、*c*と*c*が従来の結果から期待されるより大 きいという結論を得る。

 $X^2 = 6D: MERT$ いずれもHERAでの実験結果を説明できるが、新しい効果は それ以外の実験: e^+e^- 衝突や \overline{pp} 衝突等にも影響を及ぼす。特に、Zボゾン生成に伴う実験結



果と標準理論からの予測の驚くべき一致を損なう影響を与えてなら ない。その意味で、E. 陽子の"クォーク"密度の増加は、あまり好 ましくないとされている [33]。

図2-6E:クォーク密度増加