

ニュートリノはどこに？(10点)

Part A. ATLAS検出器の物理 (4.0点)

A.1

磁場による力（ローレンツ力）は中心力であり、

$$m \frac{v^2}{r} = evB \Rightarrow r = \frac{mv}{eB}$$

速度は、運動エネルギーを用いて、

$$K = \frac{1}{2}mv^2 \Rightarrow v = \sqrt{\frac{2K}{m}}$$

これを上の半径の式に代入し、

A.1

$$r = \frac{\sqrt{2Km}}{eB}$$

0.5点

A.2

一定かつ均一な磁場中の電子の円運動の半径は、

$$r = \frac{mv}{eB}$$

この式を相対論的に扱うには、質量について $m \rightarrow \gamma m$ とすればよい。

$$r = \frac{\gamma mv}{eB} = \frac{p}{eB} \Rightarrow p = reB$$

円運動の半径は検出器内部の半径の半分であることを考慮し、 $[1 \text{ MeV}/c = 5.34 \times 10^{-22} \text{ m kg s}^{-1}]$ を用いると、

A.2

$$p = 330 \text{ MeV}/c$$

0.5点

A.3

荷電粒子の加速度は、超相対論的極限では、

$$a = \frac{evB}{\gamma m} \sim \frac{ecB}{\gamma m}$$

よって、

$$P = \frac{e^4 c^2 \gamma^4 B^2}{6\pi\epsilon_0 c^3 \gamma^2 m^2} = \frac{e^4 \gamma^2 c^4 B^2}{6\pi\epsilon_0 c^5 m^2}$$

$E = \gamma mc^2$ より、 $\gamma^2 c^4 = \frac{E^2}{m^2}$ が得られる。これを用いて、最終的に、

$$P = \frac{e^4}{6\pi\epsilon_0 m^4 c^5} E^2 B^2$$

ゆえに、

A.3

$$\xi = \frac{1}{6\pi}, n = 5, k = 4$$

1.0点

A.4

放射されるエネルギーは次の式で表される。

$$P = -\frac{dE}{dt} = \frac{e^4}{6\pi\epsilon_0 m^4 c^5} E^2 B^2$$

時間の関数としての粒子のエネルギーは、

$$\int_{E_0}^{E(t)} \frac{1}{E^2} dE = -\int_0^t \frac{e^4}{6\pi\epsilon_0 m^4 c^5} B^2 dt$$

ここで、 $E(0) = E_0$ を用いた。これは次の式を与える。

$$\frac{1}{E(t)} - \frac{1}{E_0} = \frac{e^4 B^2}{6\pi\epsilon_0 m^4 c^5} t \Rightarrow E(t) = \frac{E_0}{1 + \alpha E_0 t}$$

よって α は、

A.4

$$\alpha = \frac{e^4 B^2}{6\pi\epsilon_0 m^4 c^5}$$

1.0点

A.5

生成直後の電子のエネルギーが 100 GeV であるとき、軌道の半径は $r = E/eBc \approx 167\text{ m}$ と、非常に大きくなる。よって、電子は ATLAS 検出器の内部を、近似的に直線軌道で動くこととみなすことができる。電子の移動時間は $t = R/c$ 、また、検出器内部の半径は $R = 1.1\text{ m}$ 。よって、シンクロトロン放射によって失う全エネルギーは、

$$\Delta E = E(R/c) - E_0 = \frac{E_0}{1 + \alpha E_0 \frac{R}{c}} - E_0 \approx -\alpha E_0^2 \frac{R}{c}$$

ゆえに、

A.5

$$\Delta E = -56\text{ MeV}$$

0.5点

A.6

超相対論的極限では、 $v \approx c$, $E \approx pc$ となる。サイクロトロン周波数は、

$$\omega(t) = \frac{c}{r(t)} = \frac{ecB}{p(t)} = \frac{ec^2B}{E(t)}$$

よって、

A.6

0.5点

$$\omega(t) = \frac{ec^2B}{E_0} \left(1 + \frac{e^4 B^2}{6\pi\epsilon_0 m^4 c^5} E_0 t \right)$$

Part B. ニュートリノを探す (6.0点)

B.1

W^+ ボソンは反ミューオンとニュートリノに崩壊するため、エネルギーと運動量の保存則が適用でき、ニュートリノの運動量の z 成分 $p_z^{(\nu)}$ を求めることができる。さらに、反ミューオンとニュートリノは質量がないとみなすことができ、 $E = pc$ とできる。よって、運動量保存則は、

$$\vec{p}^{(W)} = \vec{p}^{(\mu)} + \vec{p}^{(\nu)}$$

また、エネルギー保存則は、

$$E^{(W)} = cp^{(\mu)} + cp^{(\nu)}$$

さらに、 W^+ ボソンの質量、エネルギー、運動量の関係式は、

$$m_W^2 = (E^{(W)})^2/c^4 - (p^{(W)})^2/c^2$$

これらの式より、 $p_z^{(\nu)}$ についての二次方程式が得られる。

$$\begin{aligned} m_W^2 &= [(p^{(\mu)} + p^{(\nu)})^2 + (\vec{p}^{(\mu)} + \vec{p}^{(\nu)})^2]/c^2 \\ &= (2p^{(\mu)}p^{(\nu)} - 2\vec{p}^{(\mu)} \cdot \vec{p}^{(\nu)})/c^2 \end{aligned}$$

よって、

B.1

1.5点

$$m_W^2 = \frac{1}{c^2} \left(2p^{(\mu)} \sqrt{(p_T^{(\nu)})^2 + (p_z^{(\nu)})^2} - 2\vec{p}_T^{(\mu)} \cdot \vec{p}_T^{(\nu)} - 2p_z^{(\mu)} p_z^{(\nu)} \right)$$

B.2

次の数値をB.1で求めた式に代入する。

$$\begin{aligned} p^{(\mu)} &= 37.2 \text{ GeV}/c, \quad m_W^2 c^2 = 6464.2 (\text{GeV}/c)^2, \quad p_T^{(\nu)2} = 10864.9 (\text{GeV}/c)^2 \\ \vec{p}_T^{(\mu)} \cdot \vec{p}_T^{(\nu)} &= 2439.3 (\text{GeV}/c)^2, \quad p_z^{(\mu)} = -12.4 \text{ GeV}/c \end{aligned}$$

よって、

$$6464.2 = 74.4 \sqrt{10864.9 + p_z^{(\nu)2}} - 4878.6 + 24.8 p_z^{(\nu)}$$

この二次方程式は、

$$0.88889 p^{(\nu)2} + 101.64 p^{(\nu)} - 12378 = 0$$

と同値であり、解は、

B.2

1.5点

$$p_z^{(\nu)} = 74.0 \text{ GeV}/c \quad \text{or} \quad p_z^{(\nu)} = -188.3 \text{ GeV}/c$$

B.1 の方程式を直接解くと、

$$p_z^{(\nu)} = \frac{2\vec{p}_\perp^{(\mu)} \cdot \vec{p}_\perp^{(\nu)} p_z^{(\mu)} + m_W^2 c^2 p_z^{(\mu)} \pm p^{(\mu)} \sqrt{-4(p_\perp^{(\mu)})^2 (p_\perp^{(\nu)})^2 + 4(\vec{p}_\perp^{(\mu)} \cdot \vec{p}_\perp^{(\nu)})^2 + 4\vec{p}_\perp^{(\mu)} \cdot \vec{p}_\perp^{(\nu)} m_W^2 c^2 + m_W^4 c^4}}{2(p_\perp^{(\mu)})^2}$$

この式に数値を代入すると、上で得られた $p_z^{(\nu)}$ になる。

B.3

トップクォークの崩壊の終状態は、反ミューオン、ニュートリノ、Jet 1 である。ニュートリノの運動量は前問より求められているので、トップクォークのエネルギーと運動量は次の式となる。

$$E^{(t)} = cp^{(\mu)} + cp^{(\nu)} + cp^{(j_1)}$$

$$\vec{p}^{(t)} = \vec{p}^{(\mu)} + \vec{p}^{(\nu)} + \vec{p}^{(j_1)}$$

よって、トップクォークの質量は、

$$m_t = \sqrt{(E^{(t)})^2/c^4 - (\vec{p}^{(t)})^2/c^2} = c^{-1} \sqrt{(p^{(\mu)} + p^{(\nu)} + p^{(j_1)})^2 - (\vec{p}^{(\mu)} + \vec{p}^{(\nu)} + \vec{p}^{(j_1)})^2}$$

数値を代入することで、2つの解が得られる。

B.3

1.0点

$$m_t = 169.3 \text{ GeV}/c^2 \quad \text{or} \quad m_t = 331.2 \text{ GeV}/c^2$$

B.4

「シグナル」(破線部分)の質量分布によると、 $m_t = 169.3 \text{ GeV}/c^2$ である確率は、約 0.1 であり、 $m_t = 331.2 \text{ GeV}/c^2$ である確率は、約 0.01 以下となる。よって、

B.4

1.0点

$$\text{最も可能性が高い解は、} m_t = 169.3 \text{ GeV}/c^2$$

B.5

トップクォークのエネルギーで、最も可能性が高いのは、 $E^{(t)} = cp^{(\mu)} + cp^{(\nu)} + cp^{(j_1)} = 272.6 \text{ GeV}$

$$d = vt = v\gamma t_0 = \frac{p^{(t)}}{m_t} t_0 = ct_0 \sqrt{\frac{E^{(t)2}}{m_t^2 c^4} - 1}$$

B.5

1.0点

$$d = 2 \times 10^{-16} \text{ m}$$