

特殊相対論 中間レポート

提出期限: 2024年12月9日12:00 / 提出先: 理学研究科 Y棟 B230 レポートボックス or BEEF

学籍番号 _____ 氏名 _____

以下の問いに答えよ。計算過程を適宜記述すること。

[問1] Lorentz 変換 (配点: 5 + 5 + 10)

光速不変の原理から Lorentz 変換を導出する手続きを復習する。Lorentz 変換とは、任意の事象の系 \mathcal{O} における座標 (t, x, y, z) と系 $\bar{\mathcal{O}}$ における座標 $(\bar{t}, \bar{x}, \bar{y}, \bar{z})$ との関係式である。 \mathcal{O} と $\bar{\mathcal{O}}$ の空間座標の向きは互いに揃っており、 $\bar{\mathcal{O}}$ は \mathcal{O} に対し x 方向に速度 v で動いているとし、 y 方向および z 方向は無視して考える。線形変換の範囲内で考えると、最も一般的な変換は

$$\bar{t} = \alpha t + \beta x, \quad \bar{x} = \gamma t + \sigma x, \quad (1)$$

である。ここで $\alpha, \beta, \gamma, \sigma$ は速度 v にのみ依存する。以下これらの係数が

$$\bar{t} = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}(t - vx), \quad \bar{x} = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}(-vt + x), \quad (2)$$

と決定されることを導く。図1を参照して以下の問いに答えよ。

- \bar{t} 軸 ($\bar{x} = 0$ の事象の集合) および \bar{x} 軸 ($\bar{t} = 0$ の事象の集合) が \mathcal{O} の時空図でそれぞれ傾き $1/v$ および v の直線であることを用いて、変換 (1) における β および γ を α および σ で表せ。
- 事象 $P(\bar{t} = 0, \bar{x} = a)$ と事象 $R(\bar{t} = a, \bar{x} = 0)$ は光の経路で繋がっていることを用いて、変換 (1) における σ を α で表せ。
- 最後に、原点からの距離の不変性

$$-\bar{t}^2 + \bar{x}^2 = -t^2 + x^2,$$

を用いて Lorentz 変換 (2) を導け。

[解1]

- 問題文より、 \bar{t} 軸 ($\bar{x} = 0$) と \bar{x} 軸 ($\bar{t} = 0$) はそれぞれ

$$vt - x = 0, \quad t - vx = 0,$$

で表される。一方、式 (1) より \bar{t} 軸 ($\bar{x} = 0$) と \bar{x} 軸 ($\bar{t} = 0$) はそれぞれ $t = -(\sigma/\gamma)x$ および $t = -(\beta/\alpha)x$ で表される。これらが矛盾しないためには

$$\beta = -\alpha v, \quad \gamma = -\sigma v,$$

である。このとき式 (1) は

$$\bar{t} = \alpha(t - vx), \quad \bar{x} = \sigma(-vt + x),$$

となる。

(2) 事象 P, R の \mathcal{O} での座標を (t_P, x_P) および (t_R, x_R) とすると、

$$0 = \alpha(t_P - vx_P), \quad a = \sigma(-vt_P + x_P), \quad a = \alpha(t_R - vx_R), \quad 0 = \sigma(-vt_R + x_R),$$

$$\Rightarrow \quad t_P = \frac{a}{\sigma} \frac{v}{1-v^2}, \quad x_P = \frac{a}{\sigma} \frac{1}{1-v^2}, \quad t_R = \frac{a}{\alpha} \frac{1}{1-v^2}, \quad x_R = \frac{a}{\alpha} \frac{v}{1-v^2},$$

となる。光速一定の原理を用い、かつ PR の傾きが -1 であることに注意すると、

$$t_R - t_P = -(x_R - x_P) \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{\alpha} - \frac{v}{\sigma} = \frac{1}{\sigma} - \frac{v}{\alpha} \quad \Rightarrow \quad \sigma = \alpha,$$

となる。このとき変換 (1) は

$$\bar{t} = \alpha(t - vx), \quad \bar{x} = \alpha(-vt + x),$$

となる。

(3) 原点からの距離の不変性を用いると

$$-\alpha^2(t - vx)^2 + \alpha^2(x - vt)^2 = -t^2 + x^2 \quad \Rightarrow \quad \alpha^2 = \frac{1}{1-v^2} \quad \Rightarrow \quad \alpha = \pm \frac{1}{\sqrt{1-v^2}},$$

となる。 $v = 0$ のときに恒等変換となるためには $\alpha = +1/\sqrt{1-v^2}$ を選ぶ必要がある。以上より Lorentz 変換 (2) が導かれた。

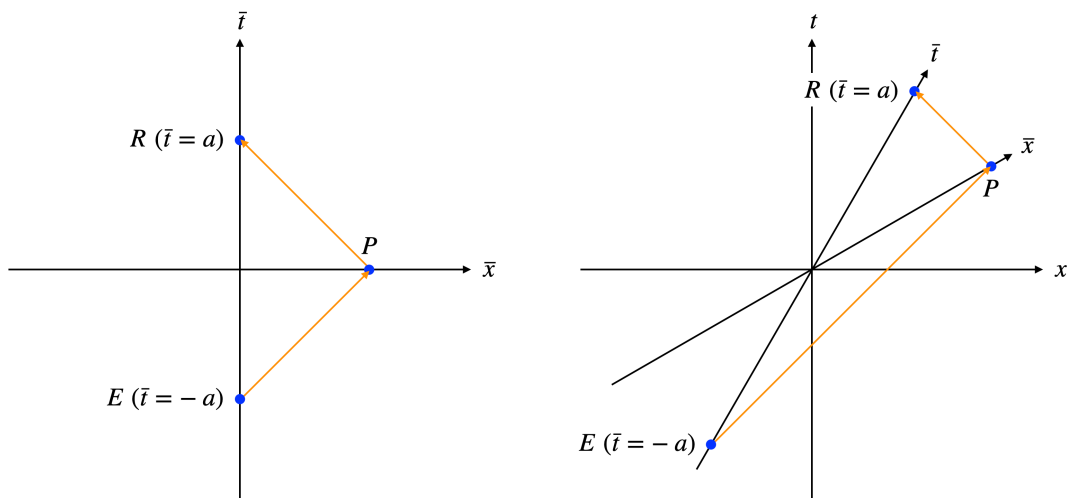


図 1: Lorentz 変換決定のための時空図。

[問 2] 時間の遅れ (配点: 5 + 10 + 5)

時間の遅れを復習する。 \mathcal{O} と $\bar{\mathcal{O}}$ の空間座標の向きは互いに揃っており、 $\bar{\mathcal{O}}$ は \mathcal{O} に対し x 方向に速度 v で動いているとし、 y 方向および z 方向は無視して考える。図 2 を参照して以下の問いに答えよ。

(1) 双曲線 DB は不変双曲線、すなわち原点からの距離

$$\Delta s^2 = -\Delta t^2 + \Delta x^2 = -\Delta \bar{t}^2 + \Delta \bar{x}^2$$

が一定となるような双曲線である。この双曲線と \bar{t} 軸との交点 B における接線 (図 2 の斜めの点線) は \bar{x} 軸に平行、

すなわち $\bar{\mathcal{O}}$ にとっての同時の線であることを講義で学んだ。これを用いて、 \mathcal{O} の時計が A から E まで動くときに記録する時間間隔 Δt_{AE} は、 $\bar{\mathcal{O}}$ の時計が A から B まで動くときに記録する時間間隔 $\Delta \bar{t}_{AB}$ より短いことを示せ。

(2) AB 間の距離と AE 間の距離について、式

$$\Delta s_{AE}^2 = (1 - v^2) \Delta s_{AB}^2,$$

を示せ。

(3) (2) の結果および B, E が系 $\bar{\mathcal{O}}$ で同時であることから、事象 A, E に着目する限り、 $\bar{\mathcal{O}}$ から見ると \mathcal{O} の時計が割合 $\sqrt{1 - v^2}$ で遅れて進むことを示せ。

[解 2]

(1) D は t 軸上、 B は \bar{t} 軸上にあるので

$$\Delta x_{AD} = 0, \quad \Delta \bar{x}_{AB} = 0,$$

である。距離の不変性より

$$\Delta s_{AB}^2 = -\Delta t_{AB}^2 + \Delta x_{AB}^2 = -\Delta \bar{t}_{AB}^2 + \Delta \bar{x}_{AB}^2,$$

であり、 B, D は同一の不変双曲線上にあるので

$$-\Delta t_{AB}^2 + \Delta x_{AB}^2 = -\Delta t_{AD}^2 + \Delta x_{AD}^2,$$

である。よって

$$-\Delta \bar{t}_{AB}^2 + \Delta \bar{x}_{AB}^2 = -\Delta t_{AD}^2 + \Delta x_{AD}^2 \quad \Longrightarrow \quad \Delta \bar{t}_{AB}^2 = \Delta t_{AD}^2 \quad \Longrightarrow \quad \Delta \bar{t}_{AB} = \Delta t_{AD},$$

である。一方 t 軸上の位置関係より

$$\Delta t_{AE} < \Delta t_{AD},$$

であるから、

$$\Delta t_{AE} < \Delta \bar{t}_{AB},$$

が示される。

(2) \mathcal{O} の時空図において、 AB および EB がそれぞれ傾き $1/v$ および v の直線であることから

$$\frac{\Delta x_{AB}}{\Delta t_{AB}} = v, \quad \frac{\Delta x_{EB}}{\Delta t_{EB}} = \frac{1}{v},$$

である。これらを $\Delta x_{AB} = \Delta x_{EB}$ と合わせて

$$\Delta t_{EB} = v^2 \Delta t_{AB},$$

を得る。これを

$$\Delta t_{AE} = \Delta t_{AC} - \Delta t_{EC} = \Delta t_{AB} - \Delta t_{EB},$$

に用いると

$$\Delta t_{AE} = (1 - v^2)\Delta t_{AB},$$

を得る。一方

$$\Delta s_{AE}^2 \stackrel{\Delta x_{AE}=0}{=} -\Delta t_{AE}^2, \quad \Delta s_{AB}^2 \stackrel{\Delta x_{AE}=0}{=} -\Delta t_{AB}^2 + \Delta x_{AB}^2 \stackrel{\frac{\Delta x_{AB}}{\Delta t_{AB}}=v}{=} -(1 - v^2)\Delta t_{AB}^2,$$

であるから、

$$\Delta s_{AE}^2 = -\Delta t_{AE}^2 = -(1 - v^2)^2\Delta t_{AB}^2 = (1 - v^2)\Delta s_{AB}^2,$$

が示される。

(3) (2) 最終式において、 A, E が \mathcal{O} において同一空間座標であること、および A, B が $\bar{\mathcal{O}}$ において同一空間座標であること

$$\Delta s_{AE}^2 \stackrel{\Delta x_{AE}=0}{=} -\Delta t_{AE}^2, \quad \Delta s_{AB}^2 \stackrel{\Delta \bar{x}_{AB}=0}{=} -\Delta \bar{t}_{AB}^2,$$

を用いると

$$\Delta t_{AE} = \sqrt{1 - v^2}\Delta \bar{t}_{AB},$$

を得る。これと B, E が $\bar{\mathcal{O}}$ において同一時刻であること

$$\Delta \bar{t}_{AB} = \Delta \bar{t}_{AE},$$

から

$$\Delta t_{AE} = \sqrt{1 - v^2}\Delta \bar{t}_{AE},$$

となる。よって事象 A, E に注目する限り、 \mathcal{O} の時計は $\bar{\mathcal{O}}$ の時計より $\sqrt{1 - v^2}$ の割合で遅れて進んでいる。

[問 3] 速度の合成 (配点 : 5 + 5 + 10)

速度の合成則を復習する。 \mathcal{O} と $\bar{\mathcal{O}}$ の空間座標の向きは互いに揃っており、 $\bar{\mathcal{O}}$ は \mathcal{O} に対し x 方向に速度 v で動いているとし、 y 方向および z 方向は無視して考える。このとき、 $\bar{\mathcal{O}}$ において \bar{x} 方向に速度 $u_{\bar{\mathcal{O}}}$ を持つ粒子の、 \mathcal{O} における速度 $u_{\mathcal{O}}$ が

$$u_{\mathcal{O}} = \frac{u_{\bar{\mathcal{O}}} + v}{1 + u_{\bar{\mathcal{O}}}v}, \quad (3)$$

で与えられることを Lorentz 変換を用いて導く。ただし速度 $u_{\mathcal{O}}$ および $u_{\bar{\mathcal{O}}}$ とはそれぞれ三元速度の第 1 成分 $\frac{dx^1}{dx^0}$ および $\frac{d\bar{x}^1}{d\bar{x}^0}$ のことである。

(1) この粒子の世界線上の微小変位 $\Delta \vec{x}$ を考える。 $\Delta \vec{x}$ の \mathcal{O} および $\bar{\mathcal{O}}$ における成分をそれぞれ

$$\Delta \vec{x}_{\mathcal{O}} \rightarrow (\Delta t, \Delta x), \quad \Delta \vec{x}_{\bar{\mathcal{O}}} \rightarrow (\Delta \bar{t}, \Delta \bar{x}),$$

とする。Lorentz 変換 (2) を用いて、 Δt および Δx を $\Delta \bar{t}$ および $\Delta \bar{x}$ を用いて表せ。

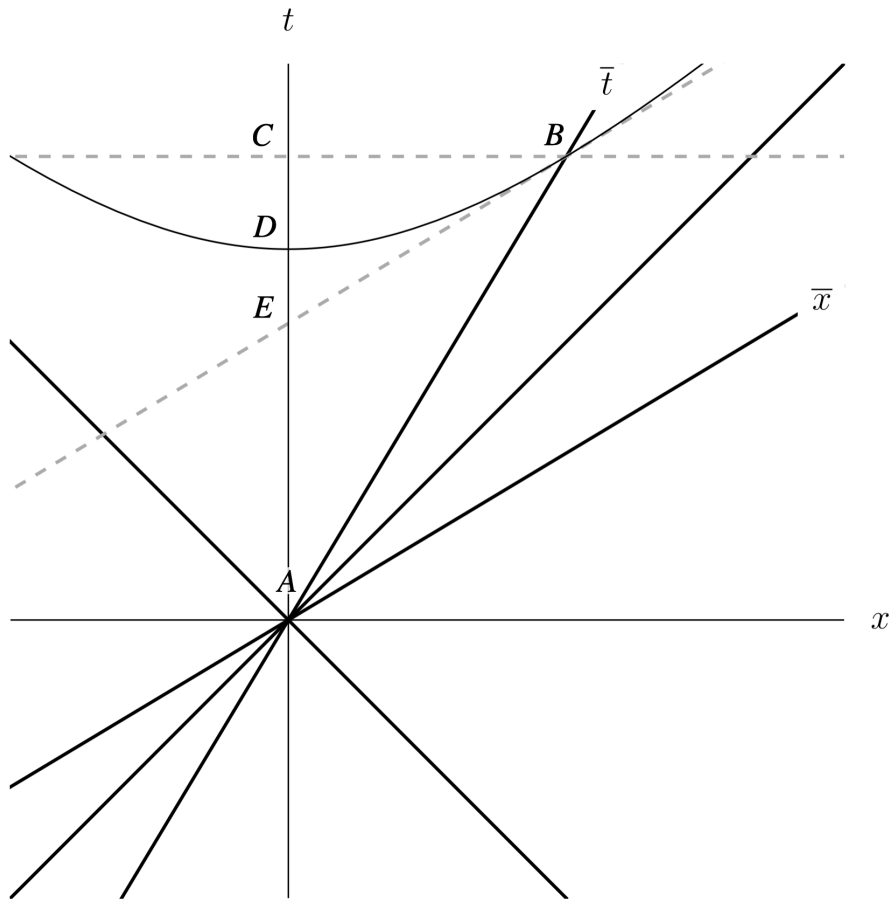


図 2: 時間の遅れを求めるための時空図。

- (2) (1)の結果を用いて、速度の合成則(3)を示せ。
 (3) 速度 v および $u_{\bar{\theta}}$ をパラメータ η および $\eta_{\bar{\theta}}$ を用いて

$$v = \tanh \eta \quad u_{\bar{\theta}} = \tanh \eta_{\bar{\theta}},$$

と表したとき、速度 u_{θ} は

$$u_{\theta} = \tanh(\eta + \eta_{\bar{\theta}}),$$

となることを示せ。ここに現れる η たちは rapidity と呼ばれる。

[解 3]

- (1) Lorentz 変換(2)より

$$\Delta \bar{t} = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}} (\Delta t + v \Delta x), \quad \Delta \bar{x} = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}} (v \Delta t + \Delta x),$$

となる。

- (2) 系 \mathcal{O} および系 $\bar{\mathcal{O}}$ での粒子の速度がそれぞれ $\Delta x / \Delta t$ および $\Delta \bar{x} / \Delta \bar{t}$ で与えられることを用いると、

$$u_{\theta} = \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{v \Delta \bar{t} + \Delta \bar{x}}{\Delta \bar{t} + v \Delta \bar{x}} = \frac{v + \Delta \bar{x} / \Delta \bar{t}}{1 + v \Delta \bar{x} / \Delta \bar{t}} = \frac{v + u_{\bar{\theta}}}{1 + v u_{\bar{\theta}}},$$

となるので示された。

(3) (2) で導いた速度の合成則に代入すると

$$u_{\mathcal{O}} = \frac{v + u_{\mathcal{O}}}{1 + v u_{\mathcal{O}}} = \frac{\tanh \eta + \tanh \eta_{\mathcal{O}}}{1 + \tanh \eta \tanh \eta_{\mathcal{O}}} = \tanh(\eta + \eta_{\mathcal{O}}),$$

となるので示された。

[問 4] 四元速度・四元加速度 (配点: 10 + 10)

四元速度・四元加速度について復習する。四元速度 \vec{U} の定義は瞬間的共動座標系 (MCR 系) における時間方向の単位大きさのベクトルであるが、その成分 U^μ は固有時間 τ を用いて

$$U^\mu = \frac{dx^\mu}{d\tau},$$

と表すことができる。ここで固有時間 τ は粒子と共に動く時計が刻む時刻であり、

$$d\tau^2 = dt^2 - dx^2 - dy^2 - dz^2 (= -ds^2),$$

の関係がある。また、四元加速度 \vec{a} の成分 a^μ は

$$a^\mu = \frac{dU^\mu}{d\tau} = \frac{d^2x^\mu}{d\tau^2},$$

で与えられる。

(1) 粒子の世界線が系 \mathcal{O} において定数 a および ω を用いて

$$x(t) = a \cos \omega t, \quad y(t) = a \sin \omega t, \quad z(t) = 0, \quad |a\omega| < 1,$$

と与えられているとき、この粒子の四元速度と四元加速度の系 \mathcal{O} における成分を求めよ。

(2) 四元加速度 \vec{a} の空間的方向が一定で、かつその大きさ $\vec{a}^2 = -(a^0)^2 + (a^1)^2 + (a^2)^2 + (a^3)^2$ が一定のとき、粒子は一様に加速されていると言う。粒子の世界線が系 \mathcal{O} においてパラメータ λ および定数 b を用いて

$$t(\lambda) = b \sinh\left(\frac{\lambda}{b}\right), \quad x(\lambda) = b \cosh\left(\frac{\lambda}{b}\right), \quad y(\lambda) = 0, \quad z(\lambda) = 0,$$

と与えられているとき、この粒子は一様に加速されていることを示せ。

[解 4]

(1) 固有時間 τ と系 \mathcal{O} の時間座標 t との関係は

$$d\tau^2 = dt^2 - (-a\omega \sin \omega t dt)^2 - (a\omega \cos \omega t dt)^2 = (1 - a^2 \omega^2) dt^2 \quad \Rightarrow \quad d\tau = \sqrt{1 - a^2 \omega^2} dt,$$

であるから、四元速度の成分は

$$\begin{aligned} U^0 &= \frac{dx^0}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} = \frac{1}{\sqrt{1-a^2\omega^2}}, \\ U^1 &= \frac{dx^1}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dx}{dt} = -\frac{a\omega \sin \omega t}{\sqrt{1-a^2\omega^2}}, \\ U^2 &= \frac{dx^2}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dy}{dt} = \frac{a\omega \cos \omega t}{\sqrt{1-a^2\omega^2}}, \\ U^3 &= \frac{dx^3}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dz}{dt} = 0, \end{aligned}$$

となる。また、四元加速度の成分は

$$\begin{aligned} a^0 &= \frac{dU^0}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dU^0}{dt} = 0, \\ a^1 &= \frac{dU^1}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dU^1}{dt} = -\frac{a\omega^2 \cos \omega t}{1-a^2\omega^2}, \\ a^2 &= \frac{dU^2}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dU^2}{dt} = \frac{a\omega^2 \sin \omega t}{1-a^2\omega^2}, \\ a^3 &= \frac{dU^3}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dU^3}{dt} = 0, \end{aligned}$$

となる。

(2) 固有時間 τ と系 \mathcal{O} の時間座標 t との関係は

$$d\tau^2 = dt^2 - dx^2 = d\lambda^2 \left(\frac{dt}{d\lambda} \right)^2 - d\lambda^2 \left(\frac{dx}{d\lambda} \right)^2 = d\lambda^2 \left(\cosh \left(\frac{\lambda}{b} \right) \right)^2 - d\lambda^2 \left(\sinh \left(\frac{\lambda}{b} \right) \right)^2 = d\lambda^2 \quad \Rightarrow \quad d\tau = d\lambda,$$

であるから、パラメータ λ は固有時間 τ そのものであることがわかる。四元速度の成分は

$$\begin{aligned} U^0 &= \frac{dx^0}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dt}{d\lambda} = \cosh \left(\frac{\lambda}{b} \right), \\ U^1 &= \frac{dx^1}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dx}{d\lambda} = \sinh \left(\frac{\lambda}{b} \right), \\ U^2 &= \frac{dx^2}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dy}{d\lambda} = 0, \\ U^3 &= \frac{dx^3}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dz}{d\lambda} = 0, \end{aligned}$$

となり、また四元加速度の成分は

$$\begin{aligned} a^0 &= \frac{dU^0}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dU^0}{d\lambda} = \frac{1}{b} \sinh \left(\frac{\lambda}{b} \right), \\ a^1 &= \frac{dU^1}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dU^1}{d\lambda} = \frac{1}{b} \cosh \left(\frac{\lambda}{b} \right), \\ a^2 &= \frac{dU^2}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dU^2}{d\lambda} = 0, \\ a^3 &= \frac{dU^3}{d\tau} = \frac{d\lambda}{d\tau} \frac{dU^3}{d\lambda} = 0, \end{aligned}$$

となるから、四元加速度は常に空間的方向が x 方向を向いており、大きさは

$$\vec{a}^2 = -(a^0)^2 + (a^1)^2 + (a^2)^2 + (a^3)^2 = \frac{1}{b^2},$$

となっているので、確かにこの粒子は一様に加速されている。

[問 5] 四元運動量 (配点: 10 + 10)

四元運動量について復習する。四元運動量 \vec{p} は、質量 $m > 0$ であるような粒子については、四元速度 $\vec{U} = \frac{dx}{d\tau}$ を用いて

$$\vec{p} = m\vec{U},$$

と与えられる。また、四元運動量の第 0 成分 p^0 はエネルギーと呼ばれる。以下、必要があれば、四元速度の大きさが $\vec{U}^2 = -1$ であることから従う式

$$\vec{p}^2 = -(p^0)^2 + (p^1)^2 + (p^2)^2 + (p^3)^2 = -m^2,$$

を用いよ。また、光速 $c = 1$ の単位系を用いているので、エネルギーおよび静止質量の単位はどちらも kg でよい。

(1) 四元運動量の成分が $\vec{p} \xrightarrow{\mathcal{O}} (3, 1, 1, 0) \text{ kg}$ で与えられる粒子のエネルギー、静止質量、三元速度 $\mathbf{v} =$

$\left(\frac{dx^1}{dx^0}, \frac{dx^2}{dx^0}, \frac{dx^3}{dx^0}\right) = \left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}\right)$ を求めよ。

(2) 四元運動量の成分が

$$\vec{p}_1 \xrightarrow{\mathcal{O}} (2, 1, 0, 0) \text{ kg}, \quad \vec{p}_2 \xrightarrow{\mathcal{O}} (4, 2, 1, 0) \text{ kg},$$

であるような 2 つの粒子が衝突し、3 つの粒子に変化した。3 つのうち 2 つの粒子の四元運動量の成分は

$$\vec{p}_3 \xrightarrow{\mathcal{O}} (1, 1, 0, 0) \text{ kg}, \quad \vec{p}_4 \xrightarrow{\mathcal{O}} (1, -1, 0, 0) \text{ kg},$$

であった。残り 1 つの粒子の四元運動量 \vec{p}_5 の成分を、四元運動量の保存を用いて求めよ。また、この粒子のエネルギー、静止質量、三元速度 $\mathbf{v} = \left(\frac{dx^1}{dx^0}, \frac{dx^2}{dx^0}, \frac{dx^3}{dx^0}\right) = \left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}\right)$ を求めよ。

[解 5]

(1) エネルギーは定義上

$$p^0 = 3 \text{ kg},$$

である。静止質量は

$$m^2 = (p^0)^2 - (p^1)^2 - (p^2)^2 - (p^3)^2 = 7 \text{ kg}^2 \quad \Rightarrow \quad m = \sqrt{7} \text{ kg},$$

となる。四元運動量の成分は

$$\vec{p} = mU^\mu = m \frac{dx^\mu}{d\tau} \quad \Rightarrow \quad p^0 = m \frac{dx^0}{d\tau}, \quad p^1 = m \frac{dx^1}{d\tau}, \quad p^2 = m \frac{dx^2}{d\tau}, \quad p^3 = m \frac{dx^3}{d\tau},$$

で与えられるから、三元速度は

$$\mathbf{v} = \left(\frac{dx^1}{dx^0}, \frac{dx^2}{dx^0}, \frac{dx^3}{dx^0}\right) = \left(\frac{p^1}{p^0}, \frac{p^2}{p^0}, \frac{p^3}{p^0}\right) = \left(\frac{1}{3}, \frac{1}{3}, 0\right),$$

となる。

(2) 四元運動量の保存より

$$\vec{p}_1 + \vec{p}_2 = \vec{p}_3 + \vec{p}_4 + \vec{p}_5,$$

であるから、

$$\vec{p}_5 = \vec{p}_1 + \vec{p}_2 - \vec{p}_3 - \vec{p}_4 \rightarrow (4, 3, 1, 0) \text{ kg},$$

となる。よってエネルギーは $E = (p_5)^0 = 4 \text{ kg}$ である。静止質量は

$$m^2 = (p_5^0)^2 - (p_5^1)^2 - (p_5^2)^2 - (p_5^3)^2 = 6 \text{ kg}^2 \quad \Rightarrow \quad m = \sqrt{6} \text{ kg},$$

となる。三元速度は

$$\boldsymbol{v} = \left(\frac{dx^1}{dx^0}, \frac{dx^2}{dx^0}, \frac{dx^3}{dx^0} \right) = \left(\frac{p^1}{p^0}, \frac{p^2}{p^0}, \frac{p^3}{p^0} \right) = \left(\frac{3}{4}, \frac{1}{4}, 0 \right),$$

となる。