

Třetí cvičení ze Speciální relativity

1. Ukažte, že:

- a) Norma čtyřrychlosti u^μ je invariantní vzhledem k Lorentzovým transformacím Λ_ν^μ .
- b) Tensor elektromagnetického pole $F_{\mu\nu}$ je invariantní vůči kalibrační transformaci $A_\mu = A'_\mu + \partial_\mu f$, kde f je libovolná diferencovatelná funkce se spojitými parciálními derivacemi.

Řešení:

- a) Nejprve připomeňme, že Lorentzovy transformace zachovávají metriku, tj. platí

$$\Lambda_\nu^\mu g_{\mu\rho} \Lambda_\sigma^\rho = g_{\nu\sigma}.$$

Lorentzova transformace 4-rychlosti u^μ je

$$u'^\nu = \Lambda_\mu^\nu u^\mu.$$

Chceme ukázat, že

$$\|u'\|^2 = \|u\|^2.$$

Počítejme

$$\|u'\|^2 = u'^\mu u'_\mu = u'^\mu g_{\mu\nu} u'^\nu = \Lambda_\rho^\mu u^\rho g_{\mu\nu} \Lambda_\sigma^\nu u^\sigma = u^\rho g_{\rho\sigma} u^\sigma = u^\rho u_\rho = \|u\|^2.$$

Ve výpočtu jsme využili výše zmíněné poznatky. Podobně by se dalo ukázat, že norma libovolného 4-vektoru je invariantní vůči lorentzovským transformacím.

- b) Tensor elektromagnetického pole $F_{\mu\nu}$ je definován jako

$$F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu.$$

Chceme ukázat, že $F'_{\mu\nu} = F_{\mu\nu}$. Proto počítejme

$$\begin{aligned} F_{\mu\nu} &= \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu = \partial_\mu (A'_\nu + \partial_\nu f) - \partial_\nu (A'_\mu + \partial_\mu f) = \\ &= \partial_\mu A'_\nu + \partial_\mu \partial_\nu f - \partial_\nu A'_\mu - \partial_\nu \partial_\mu f = \partial_\mu A'_\nu - \partial_\nu A'_\mu = F'_{\mu\nu}, \end{aligned}$$

kde jsme využili, že nezávisí na pořadí derivování funkce f .

2. Ukažte, že platí:

- a) $u^\mu p_\mu = mc$,
- b) $\partial_\mu x_\nu = g_{\mu\nu}$,
- c) $u^\mu \frac{du_\mu}{ds} = 0$,
- d) $P^{\mu\nu} u_\mu = 0$,
- e) $P^{\mu\nu} P_{\nu\rho} = \delta_\rho^\mu - u^\mu u_\rho = P_\rho^\mu$,

kde u^μ je 4-rychlosť, p^μ je 4-hybnost, $x^\mu = (ct, x, y, z)$, $\partial_\mu = \left(\frac{\partial}{\partial t}, \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right)$, $g_{\mu\nu}$ je Minkowskoho metrika a

$$P^{\mu\nu} := g^{\mu\nu} - u^\mu u^\nu.$$

Rешение: Nejprve spočtěme normu 4-rychlosti $\|u\|^2 = u_\mu u^\mu$ (připomeňme, že pro 4-rychlosť s dolním indexem musíme snížit index pomocí metriky, proto bude prostorová časť záporná, tj. $u_\mu = \gamma(1, -\frac{v_i}{c})$):

$$u_\mu u^\mu = \left(\gamma, -\gamma \frac{v_i}{c}\right) \cdot \begin{pmatrix} \gamma \\ \gamma \frac{v_i}{c} \end{pmatrix} = \gamma^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) = \frac{\gamma^2}{\gamma^2} = 1.$$

a) Použijeme pouze definici 4-hybnosti a poznatku výše:

$$u^\mu p_\mu = u^\mu m c u_\mu = mc \cdot 1 = mc.$$

b) 4-vektor x_ν má index dole, proto má zápornou prostorovou složku, tj. $x_\nu = (ct, -x, -y, -z)$. Dále počítajme

$$\partial_\mu x_\nu = \begin{pmatrix} \frac{c\partial t}{\partial t} & -\frac{\partial x}{\partial t} & -\frac{\partial y}{\partial t} & -\frac{\partial z}{\partial t} \\ \frac{c\partial t}{\partial x} & -\frac{\partial x}{\partial x} & -\frac{\partial y}{\partial x} & -\frac{\partial z}{\partial x} \\ \frac{c\partial t}{\partial y} & -\frac{\partial x}{\partial y} & -\frac{\partial y}{\partial y} & -\frac{\partial z}{\partial y} \\ \frac{c\partial t}{\partial z} & -\frac{\partial x}{\partial z} & -\frac{\partial y}{\partial z} & -\frac{\partial z}{\partial z} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} = g_{\mu\nu}.$$

c) Vyjdeme z poznatku, že norma 4-rychlosti je 1, a zderivujeme ho:

$$\begin{aligned} u_\mu u^\mu &= 1, \quad / \frac{d}{ds}, \\ \frac{du_\mu}{ds} u^\mu + u_\mu \frac{du^\mu}{ds} &= 0, \\ \frac{du_\mu}{ds} u^\mu + u^\nu g_{\nu\mu} \frac{du^\mu}{ds} &= 0, \\ \frac{du_\mu}{ds} u^\mu + u^\nu \frac{d}{ds}(g_{\nu\mu} u^\mu) &= 0, \\ \frac{du_\mu}{ds} u^\mu + u^\nu \frac{du_\nu}{ds} &= 0, \\ 2 \frac{du_\mu}{ds} u^\mu &= 0, \\ \frac{du_\mu}{ds} u^\mu &= 0. \end{aligned}$$

Metriku $g_{\nu\mu}$ můžeme dát za derivaci, jelikož je konstantní, obsahuje pouze 0,1 a -1.

d) Počítajme:

$$P^{\mu\nu} u_\mu = (g^{\mu\nu} - u^\mu u^\nu) u_\mu = g^{\mu\nu} u_\mu - u^\mu u^\nu u_\mu = u^\nu - 1 \cdot u^\nu = 0.$$

e) Opět je to jen jednoduchý výpočet:

$$\begin{aligned} P^{\mu\nu} P_{\nu\rho} &= (g^{\mu\nu} - u^\mu u^\nu)(g_{\nu\rho} - u_\nu u_\rho) = g^{\mu\nu} g_{\nu\rho} - u^\mu u^\nu g_{\nu\rho} - g^{\mu\nu} u_\nu u_\rho + u^\mu u^\nu u_\nu u_\rho = \\ &= \delta_\rho^\mu - u^\mu u_\rho - u^\mu u_\rho + u^\mu \cdot 1 \cdot u_\rho = \delta_\rho^\mu - u^\mu u_\rho. \end{aligned}$$

Toto souhlasí s výrazem P_ρ^μ , který vznikne snížením jednoho indexu $P^{\mu\nu}$ pomocí metriky

$$P_\rho^\mu = P^{\mu\nu} g_{\nu\rho} = (g^{\mu\nu} - u^\mu u^\nu) g_{\nu\rho} = g^{\mu\nu} g_{\nu\rho} - u^\mu u^\nu g_{\nu\rho} = \delta_\rho^\mu - u^\mu u_\rho.$$