

Liouville & $h_V/V^3 = \text{const.}$

EP5

- zachovávat 6-ti rozměrného objemu ve kř. prostoru
- + lze interpretovat jako invarianci vůči SLT
- + kde se zachovává podíl sítěčiny

$$V \equiv \Delta x \Delta y \Delta z \Delta p^x \Delta p^y \Delta p^z = V_x V_p = \text{const.}$$

- zocímeme lon SLT,

- rest frame označíme \bar{x}, \bar{p} , pohybují se rychlostí β ve sm. x

$$\bar{A}^{\mu} = \Gamma^{\mu}_{\nu} A^{\nu} \quad \Gamma^{\mu}_{\nu} = \begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{matrix} t \\ x \\ y \\ z \end{matrix}$$

$$x = \gamma(\bar{x} + \beta \bar{t}) \quad x' = \gamma(\bar{x}' + \beta \bar{t}')$$

$$\Delta \bar{x} = \bar{x}' - \bar{x} \quad \Delta \bar{t} = 0$$

$$\Delta x = \gamma(\Delta \bar{x} + \beta \Delta \bar{t}) - \beta \Delta t = \Delta \bar{x} / \gamma = \Delta \bar{x} \frac{m_0}{p_0}$$

↑
korekce integračního pozorovatele, kde v_i se $\Delta t \gg 0$,
tj. značka na "vzdálenější" konci udělat později,
kde v_i se odečte vzdálenostem utěhl

$$\bar{p} = (m_0, 0, 0, 0) \quad \bar{p}' = (\sqrt{m_0^2 + (\Delta \bar{p}^x)^2}, \Delta \bar{p}^x, 0, 0)$$

$\equiv \Delta \bar{p}^0$

$$p = (\gamma m_0, \gamma \beta m_0, 0, 0), \quad p' = (\gamma \Delta \bar{p}^0 + \gamma \beta \Delta \bar{p}^x, \gamma \Delta \bar{p}^x + \gamma \beta \Delta \bar{p}^0, 0, 0)$$

$$\text{vidy platí: } (p^0)^2 - (p^x)^2 = m_0^2$$

$$p'^x \approx \gamma \Delta \bar{p}^x + \beta \gamma m_0 \left[1 + \frac{1}{2} \left(\frac{\Delta \bar{p}^x}{m_0} \right)^2 \right] \approx \gamma \Delta \bar{p}^x + \beta \gamma m_0$$

$$\rightarrow \Delta p^x = p'^x - p^x = \gamma \Delta \bar{p}^x$$

$$\rightarrow m_0 v_{\bar{x}} = p^0 v_x, \quad v_{\bar{p}} / m_0 = v_p / p^0 \Rightarrow v_{\bar{x}} v_{\bar{p}} = v_x v_p$$

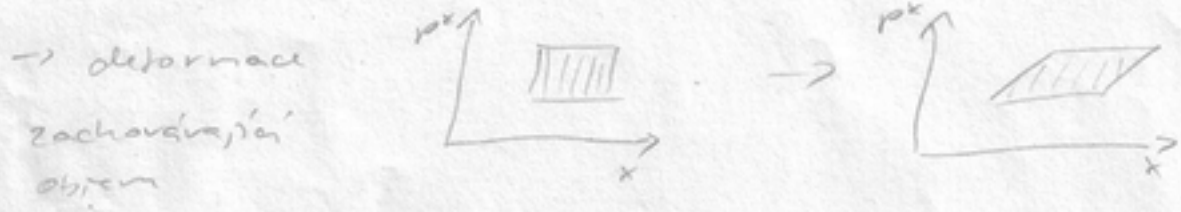
- pro $m_0 \rightarrow 0$ se udělá limit $m_0 \rightarrow 0$ při zachování p_x

$p^0 v_x$ a v_p / p^0 budou stále dobře definované a
mělo by vyjít křivka

- k limitě by měla být $m_0 \rightarrow 0 \wedge \beta \rightarrow 1 \wedge p^0 = m_0 / (1 - \beta^2) \rightarrow$ horizontální čára

$\frac{dV}{d\lambda} = 0$ (RTW, box 22.6)

- Invariance objemu ve 3D. prostoru podel netačny parametrizované atomin parametrem λ
- Comoving frame „centrální“ částice + malá okolí \rightarrow transformace jako v klesice, $\frac{dx^i}{dt} = \frac{p^i}{m}$, veliči veliku v za čas δt je úměrný p^i (které se zachovává)



$\rightarrow \frac{dV}{d\lambda} = \frac{\delta(Dx^1 Dp^1 \dots Dp^n)}{\delta \lambda} = 0$, protože pro každou dvojici souřadnice - hybnost x^i, p^i zachovávané

$\lambda = a\lambda + b \Rightarrow \frac{dV}{d\lambda} = 0$

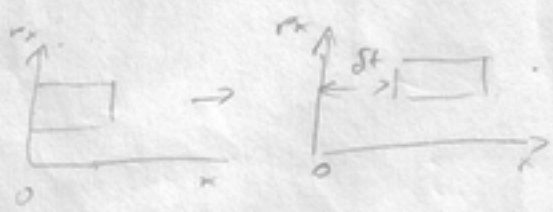
$m=0$:

- systém v němž má „centrální“ částice hybnost $P = p^i(e_i + e_{x^i})$
- částice v malém okolí mají $p^i \ll p^0, p^i \ll p^0$ a $p^x = p^0 + O\left(\frac{(p^i)^2}{p^0}\right) \approx p^0$

$p^x = \frac{dx^x}{dt} \rightarrow \frac{dx^x}{dt} = \frac{p^x}{p^0}, \frac{dz}{dt} = \frac{p^z}{p^0}, \frac{dx^i}{dt} = 1 + O\left(\frac{(p^i)^2}{p^0}\right) \approx 1$
 $\frac{dt}{d\lambda} = p^0$

- \rightarrow u y a z je lin. závislost parametru na p^x a p^z
- \rightarrow stejný případ, jako pro $m \neq 0$

- u x je pro změnu $\frac{dx}{dt} = \text{const} \rightarrow$ vedejde k deformaci, jen k interval δx :



$\rightarrow \frac{dV}{dt} = 0, t = p^0 \lambda \rightarrow \frac{dV}{d\lambda} = 0$

$I_V / v^3 = \text{const.}$

$\vec{p} = \frac{h\nu}{c} \vec{n}, d^3p = p^2 dp d\Omega = \frac{h^3}{c^3} \nu^2 d\nu d\Omega, dt^3 = d\lambda^3$

$dE = I_V d^3p d\lambda dV = h\nu dV \uparrow \text{invariant} \rightarrow \frac{I_V}{\nu^3} = \text{const.}$

NEADRESY TISKOP