
Nabitý hmotný prach a tenzor energie-hybnosti

Nekoherentní prach.

Soubor nezávislých částic. Přepis veličin popisující částice. Pohybová rovnice pro prach, její 3+1 rozštěpení.

Pohybová rovnice jak bilance tenzoru energie-hybnosti.

Tenzor energie-hybnosti pro prach. Pohybové rovnice jako rovnice kontinuity. 4-síly jako zdroje 4-hybnosti.

Tenzor energie-hybnosti pole.

4-síly jako ztráta 4-hybnosti pole. Zákon zachování celkové 4-hybnosti. Tenzor energie-hybnosti elektromagnetického pole.

Nekoherentní prach

nezávisle se pohybující částice

rovnice pro pohyb 1 částice determinují rovnice pro pohyb prachu
kongruence částic je charakterizována:

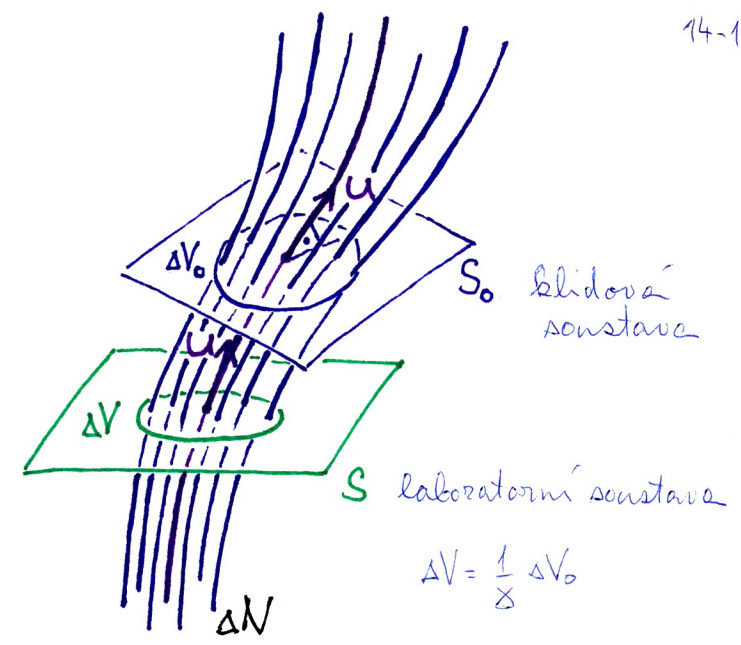
- u^μ 4-rychlost částice (vel. pole v prostorocase)
 - ν_0 hustota počtu částic na klidový objem $\nu_0 = \frac{\Delta N}{\Delta V_0}$
 - ν hustota klidového objemu na částici $\nu = \frac{\Delta V_0}{\Delta N}$
- $\Rightarrow \nu_0 \nu = 1$

Zákon zachování počtu částic

$$\frac{d}{dt} \Delta N = 0 \Leftrightarrow \nabla_\mu (\nu_0 u^\mu) = 0 \Leftrightarrow \nabla_\mu u^\mu = -\frac{1}{\nu_0} \frac{d}{dt} \nu_0 = \frac{1}{\nu} \frac{d}{dt} \nu \Leftrightarrow \frac{\partial \nu}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot (\nu \vec{v}) = 0$$

viz definice míře

extenzivní veličiny:



	obecná veličina	počet částic	klidová hmotnost	elektrický náboj	skalární náboj	relat. hmotnost *	energie *	4-rychlost	4-síla
1 částice	b	1	M_0	Q	e	$M = M_0 \gamma$	$E = Mc^2$	$p^\alpha = M_0 u^\alpha = \begin{bmatrix} Mc \\ M\vec{v} \end{bmatrix}$	$F^\alpha = \gamma \begin{bmatrix} \frac{W}{c} \\ \vec{F} \end{bmatrix}$
skupina částic	$\Delta b = b \Delta N = \beta_0 \Delta V_0$	ΔN	ΔM_0	ΔQ	Δe	ΔM	ΔE	$\Delta p^\alpha = \Delta M_0 u^\alpha = \begin{bmatrix} \Delta Mc \\ \Delta M \vec{v} \end{bmatrix}$	$\Delta F^\alpha = \gamma \begin{bmatrix} \frac{\Delta W}{c} \\ \Delta \vec{F} \end{bmatrix}$
hustota na částici	$b = \frac{\Delta b}{\Delta N} = \beta_0 \nu_0$	1	m_0	q	e	m	\mathcal{E}	$\vec{p} = m_0 u^\alpha = \begin{bmatrix} mc \\ m\vec{v} \end{bmatrix}$	$\vec{F} = \gamma \begin{bmatrix} \frac{w}{c} \\ \vec{f} \end{bmatrix}$
hustota na klid. objem	$\beta_0 = \frac{\Delta b}{\Delta V_0} = b \nu_0$	ν_0	M_0	ρ_0	η_0	M_0	\mathcal{E}_0	$\pi_0^\alpha = M_0 u^\alpha = \begin{bmatrix} M_0 c \\ M_0 \vec{v} \end{bmatrix}$	$\Phi^\alpha = \begin{bmatrix} \frac{w_0}{c} \\ \vec{\Phi} \end{bmatrix}$
* hustota na labor. objem	$\beta = \frac{\Delta b}{\Delta V} = \beta_0 \gamma$	ν	μ_0	ρ	η	μ	\mathcal{E}	$\pi^\alpha = \mu_0 u^\alpha = \begin{bmatrix} \mu c \\ \mu \vec{v} \end{bmatrix}$	
tok	$B^\mu = \beta_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} \beta c \\ \beta \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{B}$	$N^\mu = \nu_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} \nu c \\ \nu \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{N}$	$\Pi_0^\mu = \mu_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} \mu_0 c \\ \mu_0 \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{\Pi}_0$	$\mathcal{J}^\mu = \rho_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} \rho_0 c \\ \rho_0 \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{\mathcal{J}}$	$\eta_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} \eta_0 c \\ \eta_0 \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{\eta}_0$	$\Pi^\mu = M_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} M_0 c \\ M_0 \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{\Pi}$	$\mathcal{E}_0 u^\mu$ $\begin{bmatrix} \mathcal{E}_0 c \\ \mathcal{E}_0 \vec{v} \end{bmatrix} \leftarrow \vec{\mathcal{E}}_0$	$T^{\mu\alpha} = \pi_0^\alpha u^\mu = \mu_0 u^\mu u^\alpha$ $\begin{bmatrix} \mathcal{E} & \vec{\Pi} c \\ \mathcal{E} \vec{v} & \vec{\Pi} \vec{v} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} mc^2 & m\vec{v} \\ mc\vec{v} & m\vec{v}\vec{v} \end{bmatrix}$	

* závisí na volbě inerciální soustavy

význam μ_0, μ, μ

- μ_0 = hustota relat. hmotnosti na klidový objem
 $\mu_0 = \frac{\Delta M}{\Delta V_0} = \frac{\Delta M_0}{\Delta V_0} \gamma = M_0 \gamma$
- μ_0 = hustota klidové hmotnosti na laboratorní objem
 $\mu_0 = \frac{\Delta M_0}{\Delta V} = \frac{\Delta M_0}{\Delta V_0} \gamma = M_0 \gamma$

↓
stejná veličina!

$\mu = M_0 \gamma = M_0 \gamma^2$

- ↑ klidová hmotnost na klidový objem
- ↑ klid. hmotn. na labor. objem = relativ. hmotn. na klidový objem
- ↑ relativistická hmotnost na laboratorní objem

Pohybové rovnice pro prach

pohyb. rov. jedné částice

$$\frac{d}{dt}(M_0 u_\mu) = Q F_{\mu\nu} u^\nu + F_\mu \quad F_\mu - \text{"zime" 4-sily}$$

pohyb. rov. shluku ΔN částic (shluk kolem centrální částice s 4-rychl u^μ)

$$\frac{d}{dt}(\Delta M_0 u_\mu) = \Delta Q F_{\mu\nu} u^\nu + \Delta F_\mu$$

hustota na jedné částici (vydělit ΔN a využít $\frac{d}{dt}\Delta N = 0$)

$$\frac{d}{dt}(m_0 u_\mu) = q F_{\mu\nu} u^\nu + F_\mu$$

hustota na kldov. objemu (másovení ν_0 , přechod k objemov. hustotám)

$$\nu_0 \frac{d}{dt}(M_{00} \nu_0 u_\mu) = \varrho_0 F_{\mu\nu} u^\nu + \Phi_\mu$$

$$\nu_0 u_\nu \nabla^\nu (M_{00} \nu_0 u_\mu) + \underbrace{\nabla^\nu (\nu_0 u_\nu)}_{0 \text{ v rákos. každ. částic}} M_{00} \nu_0 u_\mu = \nabla^\nu (M_{00} \nu_0 u_\mu \underbrace{\frac{\nu_0 \nu_0}{1}}_1) = \nabla^\nu T_{prach \nu\mu}$$

↓

pohybové rovnice pro prach

$$\nabla_\nu T_{prach}^{\nu\mu} = \varrho_0 F^{\mu\nu} j_\nu + \Phi^\mu$$

tenzor energie-hybnosti nekohorentního prachu

$$T_{prach}^{\mu\nu} = u^\mu \pi^\nu = \mu_{00} u^\mu u^\nu = \begin{bmatrix} mc^2 & mc\vec{v} \\ mc\vec{v} & \mu\vec{v}\vec{v} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} E & c\vec{\pi} \\ \frac{1}{c}E\vec{v} & \vec{v}\vec{\pi} \end{bmatrix} \leftarrow c(\text{hustota 4-hybnosti})$$

- 4-tok hustoty 4-hybnosti
- symetrický

3+1 rozštěpení

$$\nabla_\nu = \left[\frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t}, \vec{\nabla} \right] \quad u^\mu = \gamma \begin{bmatrix} c \\ \vec{v} \end{bmatrix} \quad \Phi_{EM}^\mu = \begin{bmatrix} \frac{1}{c} \varrho \vec{v} \cdot \vec{E} \\ \varrho(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) \end{bmatrix} \quad \Phi^\mu = \begin{bmatrix} \frac{w}{c} \\ \vec{\Phi} \end{bmatrix} \quad \pi^\alpha = \begin{bmatrix} \frac{E}{c} \\ \vec{\pi} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mu c \\ \mu \vec{v} \end{bmatrix}$$

$$\downarrow \quad \frac{\partial E}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot (\vec{v} E) = \varrho \vec{v} \cdot \vec{E} + w \quad \leftarrow \text{časová složka}$$

$$\frac{\partial \vec{\pi}}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot (\vec{v} \vec{\pi}) = \varrho(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) + \vec{\Phi} \quad \leftarrow \text{prostorová složka}$$

Pohybová rovnice jako bilance 4-hybnosti

tenzor energie-hybnosti prachu

$T_{\text{prach}}^{\mu\nu}$ charakterizuje tok 4-hybnosti

$\nabla_\nu T_{\text{prach}}^{\nu\mu}$ charakterizuje "výtok" 4-hybnosti z elementární prostorčasové oblasti

pohybové rovnice = bilance 4-hybnosti

$$\nabla_\nu T_{\text{prach}}^{\nu\mu} = \underbrace{\Phi_{EM}^\mu + \Phi_{\text{jiné}}^\mu}_{\text{zdroj 4-hybnosti prachu v jiné formě hmoty}}$$

zdroj 4-hybnosti prachu v jiné formě hmoty

4-síly =

= zdroj 4-hybnosti prachu

= ztráta 4-hybnosti jiné formy hmoty

tenzor energie-hybnosti pro EM-pole a jinou hmotu

lze nalézt $T_{EM}^{\mu\nu}$ a $T_{\text{jiné}}^{\mu\nu}$ popisující tok 4-hybnosti této hmoty

4-síla je ztráta této 4-hybnosti. \Rightarrow

$$\nabla_\nu T_{EM}^{\nu\mu} = -\Phi_{EM}^\mu$$

$$\nabla_\nu T_{\text{jiné}}^{\nu\mu} = -\Phi_{\text{jiné}}^\mu$$

pohybové rovnice = zákon zachování 4-hybnosti

$$\nabla_\nu (T_{\text{prach}}^{\nu\mu} + T_{EM}^{\nu\mu} + T_{\text{jiné}}^{\nu\mu}) = 0$$

tj.

$$\nabla_\nu T_{\text{celkový}}^{\nu\mu} = 0$$

tenzor energie-hybnosti EM pole (ϵ_0 permitivita vakua)

$$T_{EM}^{\mu\nu} = \epsilon_0 c^2 \left(F^{\mu\kappa} F^{\nu\lambda} \eta_{\kappa\lambda} - \frac{1}{4} F_{\kappa\lambda} F^{\kappa\lambda} \eta^{\mu\nu} \right)$$

$$= \begin{bmatrix} u & c\vec{g} \end{bmatrix} \leftarrow c(\text{hustota 4-hybnosti})$$

$$= \begin{bmatrix} \frac{1}{c}\vec{S} & \vec{T} \end{bmatrix} \leftarrow \text{tok hustoty 4-hybnosti}$$

$$u = \frac{\epsilon_0}{2} \vec{E}^2 + \frac{\epsilon_0 c^2}{2} \vec{B}^2$$

hustota EM energie

$$\vec{S} = \epsilon_0 c^2 \vec{E} \times \vec{B} \quad \vec{g} = \epsilon_0 \vec{E} \times \vec{B} \quad \vec{S} = \vec{g} c^2$$

Poyntingův vektor

$$\vec{T} = -\epsilon_0 \left(\vec{E}\vec{E} + c^2 \vec{B}\vec{B} - \frac{1}{2}(\vec{E}^2 + c^2 \vec{B}^2) \vec{S} \right)$$

tenzor toku hybnosti

Maxwellův tenzor napětí