
Akční principy pro pole

Variace podle pole.

Variace jako zobecnění derivace.

Skalární pole.

Akce pro skalární pole. Výpočet variace. “Per-partes” a Gaussova věta. Klein-Gordonova rovnice, zdrojový člen.

Elektromagnetické pole.

Akce elektromagnetického pole. Variace podle 4-potenciálu. Maxwellovy rovnice, zdrojový člen.

Variace podle pole

Funkcionály a jejich derivace

$S: \mathcal{F} \rightarrow \mathbb{R}$ zobrazení z nějakého funkcionálního prostoru \mathcal{F} do čísel

variace - zobecnění pojmu derivace

vícíje, jak se funkcionál mění v prvním řádu změny

$$S[\phi + \delta\phi] = S[\phi] + \delta S + \dots = S[\phi] + \int \frac{\delta S}{\delta\phi} \delta\phi + \dots$$

Příklady v různých dimenzích

$$1D \quad f(x+dx) = f(x) + \frac{df}{dx} dx + \dots$$

$$ND \quad f(x^2 + dx^2) = f(x^2) + \sum_{z=1}^N \frac{\partial f}{\partial x^z} dx^z$$

$$\infty D \quad F[\psi + \delta\psi] = F[\psi] + \int_p \frac{\delta F}{\delta\psi(p)} \delta\psi(p) dp$$

$\psi(p) \equiv \psi^p$ $\delta\psi(p) \equiv \delta\psi^p$ \int_p \int - pozitivní suma

$$4^{nd} \quad F[A_r + \delta A_r] = F[A_r] + \int \frac{\delta F}{\delta A_r(x)} \delta A_r(x) d\mathcal{Q}$$

$A_r(x)$ $\delta A_r(x)$

$$\frac{\delta F}{\delta\psi(x)} \quad \frac{\delta F}{\delta A_r(x)} \quad \text{variace podle } \psi \text{ resp. } A_r$$

Poznámky

- v naší definici variace držíme objemový element $dp, d\mathcal{Q}$ u nás variace - lze ho i zahrnout do variace nepř.

$$\delta F = \int \frac{\delta F}{\delta\psi(p)} \delta\psi(p) \quad \frac{\delta F}{\delta\psi} \text{ je integrovatelná hustota}$$

- ve výrazu pro variaci musí být změna $\delta\psi$, resp. δA_r lineární bez jakýchkoli derivací
- derivace se musí eliminovat pomocí zobecnění per- \mathcal{Q} tes a užítí Gaussovy věty

$$\int (\dots) \cdot \nabla \delta\psi d\mathcal{Q} = \underbrace{\int \nabla \cdot (\dots) \delta\psi d\mathcal{Q}}_{=0} - \int (\nabla \cdot (\dots)) \delta\psi d\mathcal{Q}$$

Skalární pole z akce

$$S_{SP}[\psi] = -\frac{1}{2\alpha c} \int (\nabla_\mu \psi \nabla^\mu \psi + m_{SP}^2 \psi^2) d^4\Omega$$

hledáme extrém akce při fixování ψ a souc. podmínkách
 $\psi \rightarrow \psi + \delta\psi$ rozvoj S do řádu $\delta\psi$

$$\delta S[\psi] = S[\psi + \delta\psi] - S[\psi]$$

$$= -\frac{1}{\alpha c} \int_{\Omega} (\nabla_\mu \psi \nabla^\mu \delta\psi + m_{SP}^2 \psi \delta\psi) d^4\Omega + \delta S_{\text{stat}} + \dots$$

↑ derivované variace
per-partes pomocí Gaussovy věty

$$= -\frac{1}{\alpha c} \int_{\Omega} (\nabla_\nu ((\nabla^\nu \psi) \delta\psi) - (\nabla_\nu \nabla^\nu \psi) \delta\psi + m_{SP}^2 \psi \delta\psi) d^4\Omega + \int_{\Omega} \frac{\delta S_{\text{stat}}}{\delta\psi} \delta\psi d^4\Omega$$

$$= -\frac{1}{\alpha c} \int_{\partial\Omega} (\nabla^\nu \psi) \delta\psi n_\nu d^3\Sigma + \frac{1}{\alpha c} \int_{\Omega} (\nabla_\nu \nabla^\nu \psi - m_{SP}^2 \psi) \delta\psi d^4\Omega + \int_{\Omega} \frac{\delta S_{\text{stat}}}{\delta\psi} \delta\psi d^4\Omega$$

↑
= 0 na hranici $\partial\Omega$

$$= \int_{\Omega} \frac{1}{\alpha c} (\nabla_\nu \nabla^\nu \psi - m_{SP}^2 \psi) \delta\psi d^4\Omega + \int_{\Omega} \frac{\delta S_{\text{stat}}}{\delta\psi} \delta\psi d^4\Omega$$

$$\frac{\delta S_{SP}}{\delta\psi} = \frac{1}{\alpha c} (\square \psi - m_{SP}^2 \psi) \quad \square \equiv \nabla_\nu \nabla^\nu$$

$$\delta S = 0 \Rightarrow \square \psi - m_{SP}^2 \psi = \alpha j$$

Klein-Gordonova rovnice (s pravou stranou)

zdroj na pravé straně závisí na interakci s jinou hmotou

$$j_\alpha = -c \frac{\delta S_{\text{stat}}}{\delta\psi}$$

např. interakce s neohybnými prole

$$S_{SP-\text{proch}} = -\int \frac{1}{c} \epsilon_0 \psi d^4\Omega \Rightarrow j = \epsilon_0$$

Elektromagnetické pole z akce

$$S_{EM}[A] = -\frac{\epsilon_0 c}{4} \int F_{\kappa\mu} F_{\lambda\nu} \eta^{\kappa\lambda} \eta^{\mu\nu} d^4\Omega$$

$$= \int_{t_2}^{t_1} \int \frac{1}{2} (\epsilon_0 \vec{E}^2 - \epsilon_0 c^2 \vec{B}^2) dV dt$$

hledáme extrém akce při fix. poč. a konc. podmínkách
 $A \rightarrow A + \delta A$ budeme zkoumat změnu S do řádu δA

$$\delta S[A] = S[A + \delta A] - S[A]$$

$$F_{\kappa\mu} = \nabla_\kappa A_\mu - \nabla_\mu A_\kappa \quad \delta F_{\kappa\mu} = \nabla_\kappa \delta A_\mu - \nabla_\mu \delta A_\kappa$$

$$= -\frac{\epsilon_0 c}{2} \int (\nabla_\mu \delta A_\nu - \nabla_\nu \delta A_\mu) F^{\mu\nu} d^4\Omega + \delta S_{\text{materi}}[A]$$

↑ stejný příspěvek

$$= -\epsilon_0 c \int (\nabla_\mu \delta A_\nu) F^{\mu\nu} d^4\Omega + \int \frac{1}{c} j^\nu \delta A_\nu d^4\Omega$$

$$= -\epsilon_0 c \int \nabla_\mu (\delta A_\nu F^{\mu\nu}) d^4\Omega + \epsilon_0 c \int \left[\nabla_\mu F^{\mu\nu} + \frac{1}{\epsilon_0 c^2} j^\nu \right] \delta A_\nu d^4\Omega$$

↳ Gaussova věta
 obrazový člen = 0

$$= \epsilon_0 c \int \underbrace{\left[-\nabla_\mu F^{\mu\nu} + \frac{1}{\epsilon_0 c^2} j^\nu \right]}_{\frac{\delta S_{EM}}{\delta A_\nu}} \delta A_\nu d^4\Omega$$

$$\delta S = 0 \Rightarrow \frac{\delta S_{EM}}{\delta A_\nu}$$

$$\nabla_\mu F^{\mu\nu} = \frac{1}{\epsilon_0 c^2} j^\nu$$

kde zdroj je den variací S_{materi}

$$j^\nu = c \frac{\delta S_{\text{materi}}}{\delta A_\nu}$$

nepr. interakce a nezáhor. prachem

$$S_{\text{prach-EM}} = \int \frac{1}{c} \epsilon_0 A_\nu u^\nu d^4\Omega \Rightarrow j^\nu = \epsilon_0 u^\nu$$

$$[\epsilon_0 E^2] = \epsilon_0^{-1} \text{m}^{-3} \text{s}^2 \text{C}^2 \epsilon_0^2 \text{m}^2 \text{s}^{-4} \text{C}^{-2} = \text{kg} \text{m}^{-1} \text{s}^{-2} = \frac{\text{J}}{\text{m}^3}$$