

Relativistická energie

V klasické mechanice jsme se podrobně seznámili s obecným pojmem (mechanická) **energie** - jako schopnosti tělesa vykonat mechanickou práci.

Tato schopnost byla jednoznačně spojena se **stavem tělesa** – buď s jeho polohou (**potenciální energie**), nebo s jeho pohybovým stavem, určeným velikostí rychlosti (**kinetická energie**).

Velikost energie pak byla stanovena jako velikost vykonané práce tělesem při jeho návratu do definovaného počátečního stavu - a byla také rovna původně vykonané práci (vnější silou) při změně stavu tělesa z počátečního na stav konečný (konečnou polohu, nebo rychlost).

Pro konzervativní silové pole jsme pak odvodili jeden z nejzákladnějších zákonů klasické fyziky (kromě Newtonových) – zákon **zachování celkové mechanické energie** .

Budeme jistě právem očekávat, že smysl tak zásadní fyzikální veličiny, jako je energie, se ve speciální teorii relativity nezmění.

Pokusme se proto nyní vypočítat **kinetickou energii tělesa** (hmotného bodu) hmotnosti m , jako práci (nějaké síly \vec{F}), která je (v dané inerciální souřadné soustavě) potřebná pro uvedení tělesa z **klidu** do **pohybu** rychlostí v .

Tato práce se samozřejmě koná na určité dráze mezi počátečním bodem \vec{r}_1 a koncovým bodem \vec{r}_2 , víme však, že v případě kinetické energie velikost vykonané práce **nezávisí** ani na tvaru dráhy, ani na jejích krajních bodech , ale je **dána pouze počátečním a konečným pohybovým stavem** (počáteční rychlost je nulová , konečná rychlost má velikost v) :

$$E_{kin} = A = \int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{\vec{v}_1}^{\vec{v}_2} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_0^v \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

Dosaďme za sílu z relativistické pohybové rovnice a uźijme dále definici rychlosti :

$$E_{kin} = \int_0^v \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_0^v \frac{d\vec{p}}{dt} \cdot d\vec{r} = \int_0^v d\vec{p} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} = \int_0^v d\vec{p} \cdot \vec{v}$$

Při předpokládané existenci kinetické energie nesmí tato práce záviset na tvaru dráhy, proto **zvolme** dráhu tak, aby umožnila co **nejjednodušší** výpočet (ale nebude to samozřejmě dokonalý důkaz) - takovou dráhu vytváří jistě **přímočarý** pohyb hmotného bodu, při kterém platí :

$$\boxed{d\vec{p} \uparrow\uparrow \vec{v}}$$

Pak má skalární součin v integrálu jednoduchý tvar a můžeme také lehce stanovit velikost přírůstku hybnosti (diferencujeme součin $m \cdot v$) :

$$d\vec{p} \cdot \vec{v} = dp \cdot v = d(mv) \cdot v = (dm \cdot v + m \cdot dv) \cdot v = dm \cdot v^2 + m \cdot v \cdot dv$$

Dostáváme tedy pro kinetickou energii :

$$E_{kin} = \int_0^v d\vec{p} \cdot \vec{v} = \int_0^v (dm \cdot v^2 + m \cdot v \cdot dv)$$

K úpravě druhého členu v integrálu použijeme vztah pro okamžitou hmotnost, který byl odvozen v předešlé kapitole „Relativistická dynamika“ :

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

Tuto rovnici umocníme a převedeme na jednoduchý zlomek :

$$m^2 = \frac{m_0^2}{1 - v^2/c^2} = \frac{m_0^2 \cdot c^2}{c^2 - v^2}$$

Po vynásobení jmenovatelem a převedení na levou stranu dostaneme :

$$m^2 \cdot (c^2 - v^2) = m_0^2 \cdot c^2$$

Vzniklou rovnici nyní diferencujeme (nebo lze udělat derivaci podle času a potom vynásobit diferenciálem času), přitom použijeme znalosti o derivaci součinu dvou funkcí, složené funkce a o derivaci konstanty (pravá strana) :

$$2m \cdot dm \cdot (c^2 - v^2) + m^2 \cdot (-2v \cdot dv) = 0$$

Běžnou úpravou rovnice dále dostáváme :

$$m \cdot v \cdot dv = dm \cdot (c^2 - v^2)$$

A výsledek můžeme dosadit do vztahu pro kinetickou energii :

$$E_{kin} = \int_0^v (dm \cdot v^2 + m \cdot v \cdot dv) = \int_0^v \{ dm \cdot v^2 + dm \cdot (c^2 - v^2) \} = \int_0^v dm \cdot c^2$$

Po vytknutí konstantní rychlosti světla pak vznikne velmi jednoduchý výraz :

$$E_{kin} = c^2 \cdot \int_0^v dm$$

V **klasické fyzice** by takový vztah – integrál přírůstků hmotnosti tělesa na nějaké dráze - byl velmi podivný - a byl by samozřejmě nulový , neboť hmotnost tělesa je v klasické fyzice konstantní veličinou.

V **teorii relativity** už ale známe **závislost hmotnosti** tělesa na rychlosti (jako rostoucí funkci této rychlosti) - je proto zřejmé, že meze integrálu určují počáteční **klidovou hmotnost** (při nulové rychlosti) a konečnou **okamžitou hmotnost** (při rychlosti v) :

$$E_{kin} = c^2 \cdot \int_0^v dm = c^2 \cdot [m]_0^v = m(v) \cdot c^2 - m(0) \cdot c^2$$

Zapsáno zjednodušeně :

$$E_{kin} = m \cdot c^2 - m_0 \cdot c^2$$

kinetická energie

Z předchozí kapitoly také víme, že při rychlosti tělesa blížící se rychlosti světla roste jeho okamžitá hmotnost nade **všechny meze** :

$$m = m(v) = \frac{m_0}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \xrightarrow{v \rightarrow c} \infty$$

Dosadíme-li tuto hmotnost do posledního vztahu, bude nám ihned jasné, že **stejný závěr** můžeme vyslovit i pro práci vykonanou při urychlování tělesa, tedy pro jeho kinetickou energii :

$$E_{kin} = m(v) \cdot c^2 - m_0 \cdot c^2 = \frac{m_0}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \cdot c^2 - m_0 \cdot c^2 \xrightarrow{v \rightarrow c} \infty$$

Obě tyto nekonečné limity vyjadřují zjevně nereálnou situaci, můžeme je proto považovat za rozumné fyzikální zdůvodnění mezní rychlosti těles (rovné rychlosti světla) ve speciální teorii relativity.

Dále promysleme význam pravé strany získané rovnice pro kinetickou energii :

Jelikož to je vztah pro kinetickou energii - proto každý z obou členů na pravé straně musí mít také fyzikální rozměr a hlavně **fyzikální smysl nějaké energie**.

Konkrétně druhý člen na pravé straně obsahuje kromě konstanty pouze klidovou hmotnost, je tedy jednoznačně **spojený s klidovým stavem** tělesa v dané inerciální soustavě a vyjadřuje proto **veškerou energii** tělesa (hmotného bodu) v tomto stavu :

$$E_0 = m_0 \cdot c^2$$

klidová energie tělesa

Tato energie je jistě tvořena **potenciální energií** tělesa v případném vnějším silovém poli a musí obsahovat také veškerou **vnitřní energii** která je „skrytá“ v tělese, jako je i jenom „obyčejná“ mechanická energie všech částic tělesa (viz v termodynamice **vnitřní energie** plynu) - ale celou hodnotu klidové energie představuje až ta energie, která by se uvolnila až při dokonalé přeměně hmoty na energii – při tzv. **anihilaci** hmoty – podle **zákona zachování hmoty a energie** (viz dále).

Pozn. : Na částice v tělese také ovšem působí různé síly „nemechanické“ podstaty – jde zejména o síly, které těleso „drží pohromadě“ – tj. jsou to síly vytvářející **vázané stavy** částic tělesa. Potenciální energie těchto sil (v absolutní hodnotě) se označují jako **vazební energie** :

Existují tedy vazební energie všech částic ve **struktuře celého tělesa** (vazební **energie krystalické mřížky**) a energie všech „subčástic“ ve **struktuře každé částice** hmoty - tj. vazební energie **atomů** v molekule (**chemická energie**), vazební energie **elektronů** v atomu (celková **ionizační energie** atomu) a vazební energie **nukleonů** v atomovém jádru (**jaderná energie**).

Nejvyšší hodnotou se vyznačuje posledně jmenovaná jaderná vazební energie – je v rozmezí 1,1 až 8,6 MeV na jeden nukleon jádra – přesto však ve srovnání s klidovou energií nukleonu (931 MeV) je zanedbatelně malá (přibližně od 1 ‰ do 1 ‰).

Význam prvního členu pravé strany poznáme až po jeho osamostatnění :

$$m(v) \cdot c^2 = m \cdot c^2 = E_{kin} + m_o \cdot c^2 = E_{kin} + E_o$$

Je to tedy celkový součet kinetické energie a klidové energie tělesa, a protože už vlastně **jiný druh** energie (než tyto dvě energie - tělesa v klidu a tělesa v pohybu) **neexistuje**, musí tento součet vyjadřovat **veškerou možnou energii tělesa** :

$$E = E_{kin} + E_o = m \cdot c^2$$

celková energie tělesa

Vztah pro kinetickou energii pak bude mít jednoduchý tvar :

$$E_{kin} = E - E_o$$

kinetická energie (vyjádřená pomocí celkové a klidové energie)

Jestliže ještě vypustíme prostřední část rovnice pro celkovou energii, dostaneme pak nejnámější vztah teorie relativity a možná celé moderní fyziky :

$$E = m \cdot c^2$$

Einsteinův vztah pro celkovou energii

Tento vztah **přímé úměry hmoty (hmotnosti) a energie** s ní spojené - těchto dvou základních projevů objektivní reality našeho světa - může být chápán jako vyjádření :

„ekvivalence“ hmoty a energie

Pozn.: V kvantové fyzice, kde i energie elektromagnetického pole je spojena s částicemi (fotony) – tj. s objekty, které si obvykle představujeme pod pojmem „hmota“ - je pak vhodnější Einsteinův vztah interpretovat jako ekvivalenci hmotnosti a energie.

Speciální teorie relativity nás tak přivádí nejen k jinému chápání prostoru a času – základních parametrů vývoje světa (nejsou to již absolutní, nezávislé pojmy, ale jsou nyní vzájemně propojené do výsledného časoprostoru a navíc neoddělitelně spjaté s pohybující se hmotou) - ale tato teorie mění i náš pohled na veškerou podstatu světa kolem nás – tím, že vzájemně spojuje jeho formy projevu - hmotu a energii .

Vědecký pohled na svět kolem nás – jako na hmotu a energii vyvíjející se v prostoru a čase – je tedy dnes úplně jiný než před rokem 1905

Ve fyzice již nemůže platit zákon zachování hmoty a odděleně vedle něj zákon zachování energie , ale je nutno používat obecný zákon zachování hmoty a energie .

Ekvivalence hmoty a energie není rozhodně pouze teoretický vztah, ale v současnosti je již mnohonásobně experimentálně potvrzena, zejména v procesech mikrosvěta.

Jako první byl zde objeven hmotnostní úbytek jader :

Již ze střední školy víte, že podle současného standardního modelu je jádro atomu tvořeno nukleony dvojího druhu - kladnými protony a neutrálními neutrony a může být formálně označeno :



Nukleonové číslo A udává celkový počet nukleonů a protonové číslo Z je pak počet protonů v jádře (stejně je také elektronů v elektronovém obalu neutrálního atomu). Počet neutronů v jádře můžeme tedy vyjádřit rozdílem $A - Z$.

Jestliže pak porovnáme celkovou (klidovou) hmotnost jádra m_j s hmotnostmi jednotlivých nukleonů, tj. s (klidovou) hmotností protonů m_p a s (klidovou) hmotností neutronů m_n (jako samostatných, volných částic), zjistíme z pohledu klasické fyziky neuvěřitelnou věc, že součet hmotností všech nukleonů daného jádra je větší než hmotnost jádra , z nich vytvořeného.

Můžeme si představit, že při „sestavení“ jádra z jeho stavebních prvků – nukleonů - nastane úbytek hmotnosti :

$$\Delta m = Z \cdot m_p + (A - Z) \cdot m_n - m_j \neq 0$$

hmotnostní úbytek jádra

Na rozdíl od počátečního souboru volných samostatných nukleonů je ale výsledné jádro atomu velmi stabilní kompaktní útvar, který „drží pohromadě“ obrovskými přitažlivými silami působícími mezi nukleony (jaderné síly, tzv. silná interakce).

Práce těchto sil při vzniku jádra (při vzájemném přiblížení nukleonů) vytváří pak vazební energii jádra E - a tato energie dokonale splňuje Einsteinův vztah :

$$E = \Delta m \cdot c^2$$

vazební energie jádra

Pokles hmotnosti je tedy podle Einsteinova vztahu přesně „vykompenzován“ vzniklou „ekvivalentní“ vazební energií jádra.

Ačkoliv je hmotnostní úbytek jádra velmi malý – asi 1% hmotnosti jádra - podle Einsteinova vztahu, obsahujícímu kvadrát rychlosti světla, tomu ale odpovídá obrovské množství energie - řádově megaelektronvolty (MeV) - tj. milionkrát více než vazební energie elektronů v atomu.

A jen menší část této vazební energie (například 10 %) můžeme získat k našemu prospěchu (či zkáze) pomocí vhodných jaderných reakcí - nejznámější jsou řetězová štěpná reakce a termonukleární syntéza jader.

Úspěšné světové demonstrace jejich účinků dávají tušit nesmírnou hodnotu energie která by vznikla při 100 % - ní přeměně hmoty na ekvivalentní energii – při tzv. anihilaci hmoty – prokázané na částicích mikrosvěta například reakcí elektronu a pozitronu, ve větším měřítku pak díkybohu zatím používané pouze autory sci-fi příběhů.

Vytvořme ještě na závěr velmi užitečný vztah mezi celkovou energií tělesa a jeho hybností. Použijeme v minulé kapitole odvozený vztah pro okamžitou hmotnost :

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

který dosadíme do Einsteinova vztahu :

$$E = m \cdot c^2 = \frac{m_0}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \cdot c^2$$

Po umocnění a vydělení rovnice kvadrátem rychlosti světla dostaneme :

$$\frac{E^2}{c^2} = \frac{m_0^2 \cdot c^2}{1-v^2/c^2}$$

Další úpravou bude, že v čitateli zlomku přičteme a odečteme výraz $m_0^2 \cdot v^2$ (tím se čítec nezmění) .

Po formálním přeskupení členů pak dostaneme :

$$\frac{E^2}{c^2} = \frac{m_o^2 \cdot c^2}{1 - v^2/c^2} = \frac{m_o^2 \cdot c^2 + m_o^2 \cdot v^2 - m_o^2 \cdot v^2}{1 - v^2/c^2} = \frac{m_o^2 \cdot v^2}{1 - v^2/c^2} + \frac{m_o^2 \cdot c^2 - m_o^2 \cdot v^2}{1 - v^2/c^2}$$

První člen je ovšem kvadrát hybnosti, kterou jsme definovali v relativistické dynamice jako :

$$\vec{p} = m \cdot \vec{v} = \frac{m_o \cdot \vec{v}}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

a druhý člen upravíme vytknutím a následným vykrácením :

$$\frac{E^2}{c^2} = p^2 + \frac{m_o^2 \cdot c^2 (1 - v^2/c^2)}{1 - v^2/c^2} = p^2 + m_o^2 \cdot c^2$$

Po vynásobení kvadrátem rychlost světla tak dostaneme :

$$E^2 = p^2 \cdot c^2 + m_o^2 \cdot c^4$$

vztah celkové energie a hybnosti

Tento vztah lze například výhodně použít v kvantové fyzice pro stanovení energie fotonu , který má **nulovou klidovou hmotnost** (jako „představitel“ elektromagnetického vlnění **neexistuje v klidu**) , tedy má i nulovou klidovou energii. Pak bude tedy velmi jednoduše :

$$E = p \cdot c$$

celková energie fotonu