

Pokroky matematiky, fyziky a astronomie

Ladislav Dunajský

K problematike sústavy jednotiek

Pokroky matematiky, fyziky a astronomie, Vol. 11 (1966), No. 3, 156--160

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/138607>

Terms of use:

© Jednota českých matematiků a fyziků, 1966

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

- [11] R. O. SIMMONS, R. W. BALLUFFI: Phys. Rev., 109 (1958), 335.
- [12] R. O. SIMMONS, J. S. KOEHLER, R. W. BALLUFFI: *Symposium on Radiation Damage in Solids and Reactor Materials* — Venice 1962, IAEA, Vienna (1962), 155.
- [13] D. L. GRAY, W. V. CUMMINGS: Acta Met., 8 (1960), 446.
- [14] M. E. STRAUMANIS, T. EJIMA: Acta Met., 8 (1960), 56.
- [15] F. P. BUTRA: Fizika mětallov i mětallovědění, 10 (1960), 223.
- [16] S. T. KONOBĚJEVSKIJ, F. P. BUTRA: *Dějství jaderných izlučení na materiály*, Izd. akad. nauk, Moskva (1962), 251.
- [17] B. E. WARREN, B. L. AVERBACH: J. Appl. Phys., 21 (1950), 595.
- [18] B. E. WARREN: Progress in Metal Phys. 8, Pergamon Press, London (1959), 147.
- [19] A. R. STOKES: Proc. Phys. Soc. (London), 61 (1948), 382.
- [20] J. W. GLEN: Advances in Physics, 4 (1955), 381.
- [21] B. E. WARREN: U. S. Reports, NYO-767 (1951), NYO-3731 (1952), NYO-3732 (1952), NYO-3734 (1954), NYO-6508 (1954), NYO-6511 (1954).
- [22] F. W. KUNZ, A. N. HOLDEN: Phys. Rev., 94 (1954), 1417.
- [23] F. W. KUNZ, A. N. HOLDEN: Acta Met., 2 (1954), 816.
- [24] I. V. BATENIN a spoluprac.: *Dějství jaderných izlučení na materiály*, Izd. akad. nauk, Moskva (1962), 161.
- [25] Š. Š. IBRAGIMOV, A. G. KARMILOV: Fizika mětallov i mětallovědění, 16 (1963), 40.
- [26] W. V. CUMMINGS: J. Phys. Soc. Jap., 18 (1963), Suppl. 3, 189.
- [27] R. E. SMALLMAN, K. H. WESTMACOTT: J. Appl. Phys., 30 (1959), 603.
- [28] H. H. ATKINSON, R. E. SMALLMAN, K. H. WESTMACOTT: J. Appl. Phys., 30 (1959), 646.
- [29] A. SEEGER, V. GEROLD, M. RÜHLE: Zeitschr. für Metallkunde, 54 (1963), 9.
- [30] A. SEEGER, M. RÜHLE, P. BRAND: Acta Crystallographica 16 (1963), Suppl., A 114.

K PROBLEMATIKE SÚSTAVY JEDNOTIEK

LADISLAV DUNAJSKÝ, Nitra

Pozn. redakce: V současné době se zdá, že mezinárodním přijetím soustavy jednotek SI/MKSA vedle absolutních soustav je otázka jednotek na delší dobu vyřešena. Mohlo by se tedy zdát, že tématika článku je neaktuální. Přesto však se neustále objevují příspěvky přinášející kritické připomínky k této otázce. Takovým je i článek, který otiskujeme. Tvrzení autorovo, že soustava MKSC deg je nejvíce zdůvodněna, není bezesporu. Redakce uvítá jakékoliv diskusní příspěvky na toto téma.

Na otázku, či rozmer fyzikálnej veličiny má fyzikálny význam alebo je len konvečiou, jestvujú rôzne mienky. Napr. J. H. JACKSON v [1] stojí na stanovisku ľubovoľného výberu rozmeru fyzikálnych veličín. PLANCK otázku skutočného rozmeru fyzikálnych veličín považoval za otázku bez zmyslu. Naproti tomu A. SOMMERFELD v [2] venuje veľkú pozornosť rozmerom fyzikálnych veličín, ktoré charakterizujú elektromagnetické pole, a stojí na stanovisku, že rozmer fyzikálnej veličiny musí odpovedať jej fyzikálnej prírode. Zástancovia tohto stanoviska kritizujú sústavu CGS a fyzikálne najviac zdôvodnenú považujú GIORGI sústavu MKSA (SI), resp. MKSC. V elektrodynamike zástancovi tohto stanoviska považujú vektory **E** a **D**, resp. **B** a **H**, za rôzne charakteristiky elektromagnetického poľa aj vo vákuu, kým

zástancovi sústavy CGS nie (pozri napr. [3]). Z polemických výmien názorov v poslednej dobe na túto otázkou spomenieme len články MARXA [4] a HORVÁTHA [5]. O tom, že štandardizácia sústavy SI nesmie ísť na úkor jej zdokonalenia a vývoja, hovorí sa v [6]. KAPLÁN v [7], ktorý považuje sústavu CGS za fyzikálne nevyhovujúcu, kritizuje výber ampéru za základnú fyzikálnu veličinu a miesto neho navrhuje hlavne z metodických dôvodov coulomb. Tu je podaný aj návrh na definíciu coulomba pomocou náboja elektrónu. Post v [8] odvodzuje z rozmerových úvah transformačné vlastnosti fyzikálnych veličín pri spojítých transformáciach, pritom používa v podstate sústavu MKSC. V tomto článku ukážeme, že ak rozmer fyzikálnych veličín napišeme v sústave MKSC deg, tak na určenie parity pri nespojítých transformáciach: inverzii času – T , inverzii priestoru – P a inverzii náboja – C , možno udať jednoduchý algoritmus. Preskúmame fyzikálny význam takto obdržaných výsledkov v obore klasickej elektrodynamiky.

V tomto článku budeme používať sústavu jednotiek m, kg, s, C, deg. Používame práve túto sústavu, lebo chceme, aby v rozmere fyzikálnej veličiny vystúpili explicitne tie veličiny, ktoré sa nespojite transformujú, tj. čas, dĺžka a náboj. V tejto súštave sú exponenty rozmerov celými číslami. Rozmer fyzikálnej veličiny X je vyjadrený vzťahom

$$(1) \quad [X] = m^a \text{ kg}^b \text{ s}^c \text{ C}^d \text{ deg}^f.$$

Pri T, P, C, CT, CP, PT a CPT inverzií platí, že

$$(2) \quad X' = \eta X,$$

kde η nazývame príslušnou paritou a η nadobúda dve hodnoty +1 alebo -1. Z rozmerového hľadiska paritu obdržíme tak, že -1 povýšime na rozmerový exponent tých veličín (dĺžka, čas, náboj), ktoré menia pri príslušnej inverzii svoje znamienko. Tento algoritmus možno vyjadriť nasledovne

$$(3) \quad \begin{aligned} \eta_T &= (-1)^c, \quad \eta_P = (-1)^a, \quad \eta_C = (-1)^d, \\ \eta_{CT} &= (-1)^{c+d}, \quad \eta_{CP} = (-1)^{a+d}, \quad \eta_{PT} = (-1)^{a+c}, \\ \eta_{CPT} &= (-1)^{a+c+d}. \end{aligned}$$

V tab. 1. udáva rozmery niektorých fyzikálnych veličín a znamienka ich parít, ktoré sme určili podľa vzťahov (3).

Pri použití algoritmu (3) vzniká otázka, či vzdialenosť $\sqrt{(x^2 + y^2 + z^2)}$ alebo $\sqrt{(x^2 + y^2 + z^2 - c^2 t^2)}$ zmení svoje znamienko, lebo jeho rozmer je meter. Ovšem druhú odmocninu berieme podľa jej definície v matematike nezáporne. Ak nechceme porušiť konvenciu o znamienku druhej odmocniny, treba pracovať so štvorcem vzdialenosť alebo štvorcom časo-priestorovej odľahlosťi.

Snáď nečakaným výsledkom je to, že vektor E a D , resp. B a H pri P inverzii transformujú sa rôzne a týmto súvisiacia zmena znamienka ϵ , resp. μ . Tento výsledok len potvrdzuje tú mienku, že nie je možné elektromagnetické pole ani vo vákuu

opísť dvoma vektormi \mathbf{E} a \mathbf{B} . Elektromagnetické pole aj vo vákuu treba charakterizať štyrmi vektormi \mathbf{E} , \mathbf{B} , \mathbf{D} a \mathbf{H} , lebo pri P inverzii \mathbf{E} a \mathbf{H} sú polárnymi vektormi, ale \mathbf{B} a \mathbf{D} sú axiálnymi vektormi.¹ Inou cestou k tomuto výsledku dochádza G. B. REGO [9], kde sú aj odkazy na staršie dielčie výsledky v tomto smere. Ukážeme si, že z definície týchto vektorov priamo plynú tu uvedené vlastnosti pri P inverzii. Definície týchto vektorov sú:

$$(4) \quad \begin{aligned} \mathbf{E} &= \frac{\mathbf{F}}{Q}, \\ \oint \mathbf{D} \, d\mathbf{s} &= Q, \\ \mathbf{B} &= \frac{1}{Q} \frac{\mathbf{F} \times \mathbf{v}}{v^2}, \\ \oint \mathbf{H} \, d\mathbf{s} &= I. \end{aligned}$$

Vidíme, že pri P inverzii z transformačných vlastností \mathbf{F} , Q , $d\mathbf{s}$, λ , ds a I , ktoré sú všeobecne uznávané, vyplýva:

1. \mathbf{E} je polárny vektor, lebo \mathbf{F} je polárny vektor a Q je pravý skalár;
2. \mathbf{D} je axiálny vektor, lebo Q je pravý skalár a $d\mathbf{s}$ axiálny vektor;
3. \mathbf{B} je axiálny vektor, lebo je určený vektorovým súčinom dvoch polárnych vektorov; Q je pravý skalár a v^2 je nezáporné číslo;
4. \mathbf{H} je polárny vektor, lebo I je pravý skalár a ds je polárny vektor.

Maxwellove rovnice, ktoré majú tvar

$$(5) \quad \begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{D} &= \rho, \\ \nabla \cdot \mathbf{B} &= 0, \\ \nabla \times \mathbf{E} &= - \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}, \\ \nabla \times \mathbf{H} &= \mathbf{j} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \end{aligned}$$

sú invariantné voči inverziám uvedených v tab. 1. Toto znamená, ak v rovniciach (5) prejdeme k čiarkovaným veličinám, tj. X/X'^2 , a potom za X' dosadíme podľa vzťahu (2), máme zas po eventuálnom vynásobení $s - 1$ pôvodný tvar rovnice.

Symbolicky:

$$(6) \quad X(\mathbf{r}, t)/X'(\mathbf{r}', t') = \eta X(\eta \mathbf{r}, \eta t) \Rightarrow \text{pôvodný tvar rovnice.}$$

Ukázali sme, že z rozmeraných úvah v sústave MKSC deg možno odvodiť trans-

Tabuľka 1

Veličina	Značka veľičiny	Rozmér					Znamienko parity – η pri inverziach						
		m	kg	s	C	deg	T	CT	P	CP	C	PT	CPT
polohový vektor	r	1	0	0	0	0	+	+	-	-	+	-	-
čas	t	0	0	1	0	0	-	-	+	+	+	-	-
náboj elektr.	Q	0	0	0	1	0	+	-	+	-	-	+	-
element dĺžky	ds	1	0	0	0	0	+	+	-	-	+	-	-
vlnový vektor	k	-1	0	0	0	0	+	+	-	-	+	-	-
nabla operátor	∇	-1	0	0	0	0	+	+	-	-	+	-	-
element plochy	dS	2	0	0	0	0	+	+	+	+	+	+	+
objem	V	3	0	0	0	0	+	+	-	-	+	-	-
kruhová frekvencia	ω	0	0	-1	0	0	-	-	+	+	+	-	-
rýchlosť	v, c	1	0	-1	0	0	-	-	-	-	+	+	+
sila	F	1	1	-2	0	0	+	+	-	-	+	-	-
energia	W	2	1	-2	0	0	+	+	+	+	+	+	+
absorbovaná energia, teplo	dQ	2	1	-2	0	0	+	+	+	+	+	+	+
absolútна teplota	T	0	0	0	0	1	+	+	+	+	+	+	+
zmena entrópie	dS	2	1	-2	0	-1	+	+	+	+	+	+	+
vektorový magnetický potenciál	A	1	1	-1	-1	0	-	+	-	+	-	+	-
elektrický potenciál	φ	2	1	-2	-1	0	+	-	+	-	-	+	-
intenzita elektr. pola	E	1	1	-2	-1	0	+	-	-	+	-	-	+
intenzita mag. pola	H	-1	0	-1	1	0	-	+	-	+	-	+	-
objemová hustota náboja	q	-3	0	0	1	0	+	-	-	+	-	-	+
magnetická indukcia	B	0	1	-1	-1	0	-	+	+	-	-	-	+
hustota prúdu	J	-2	0	-1	1	0	-	+	+	-	-	-	+
dielektrická polarizácia	P	-2	0	0	1	0	+	-	+	-	-	+	-
magnetizácia	M	-1	0	-1	1	0	-	+	-	+	-	+	-
permitivita	ϵ	-3	-1	2	2	0	+	+	-	-	+	-	-
permeabilita	μ	1	1	0	-2	0	+	+	-	-	+	-	-
elektrická indukcia	D	-2	0	0	1	0	+	-	+	+	-	+	-
konduktivita	σ	-3	-1	1	2	0	-	-	-	-	+	+	+
elektr. prúd	I	0	0	-1	1	0	-	+	+	-	-	-	+

1. Polárny alebo pravý vektor má paritu -1 ; axiálny vektor, pseudovektor, má paritu $+1$. Skalár, ktorého parita je $+1$, resp. -1 , nazývame pravý skalár, prípadne pseudoskalár. Rozdenenie vektorov a skalárov do týchto skupín závisí od inverzie.

2. Šikmá čiara znamená substitúciu.

formačné vlastnosti fyzikálnych veličín aj pri nespojitych transformáciach. Pre spojité transformácie to urobil E. S. Post v [8]. Z tohoto dôvodu túto sústavu jednotiek považujeme za fyzikálne najviac odôvodnenú.

M. A. Leontovič: *Vestnik AN SSSR* 34 (0964) No 6, 123 kritizuje sústavu SI, že v nej sú rôzne rozmery vektorov **E**, **D**, **H** a **B**. V knihe [8] Post fyzikálne odôvodňuje túto rôznosť rozmerov na základe principu rozmerovej individuality súradníc. V tejto knihe, podobne ako v kynernetike, pracuje sa vektormi a tenzormi, ktorých jednotlivé zložky majú vo všeobecnosti rôzne rozmery.

Literatúra

- [1] JACKSON J. D.: *Classical electrodynamics*, New-York London 1962.
- [2] SOMMERFELD A.: *Elektrodynamik*, Leipzig 1949.
- [3] BECKER R.: *Theorie der Elektrizität*, Leipzig 1957 – 1959.
- [4] MARX Gy.: *Fizikai Szemle* II (1961), 67.
- [5] HORVÁTH J.: *Fizikai Szemle* II (1961), 295.
- [6] IOPÍŠ JU. I.: *UFN* 85 (1965), 186.
- [7] KAPLAN E. S.: *Izvestija vysších učebnych zavedení-Fizika* 1964, No 2, 39.
- [8] POST E. S.: *Formal structure of electromagnetism*, Amsterdam 1962.
- [9] REGO G. B.: *Electromagnetics theory and Antennas II*, Oxford 1963, 997.

EXPERIMENTÁLNÍ PROVĚŘENÍ ZÁVISLOSTI HMOTY NA RYCHLOSTI

JAROSLAV VÁVRA, Praha

ÚVOD

Některým fyzikům se jeví dosud opodstatněné položit otázku o přesnosti, s jakou popisuje teorie relativity fyzikální jevy při vysokých rychlostech. Tak např. FARAGÓ a JANOSSEY [1] přišli k závěru, že relativistické vztahy se při obvyklých experimentech potvrzují v daleko menší míře, než se většinou předpokládá. Vedl je k tomu rozbor pokusů s elektronky, při nichž rozdíl mezi experimentálními a teoretickými výsledky leží v mezích od 2 do 10 % [1].

Proto byla navržena a provedena řada experimentů, jejichž cílem bylo co možná nejpřesnější ověření zákona

$$(1) \quad m = m_0(1 - (v/c)^2)^{-1/2} .$$