

# PRISPEVOK KU VYSTAVBE VEKTOROVEJ ALGEBRY V MINKOWSKÉHO STVORROZMERNOM ČASOPRIESTORE

JOZEF GARAJ

Úvod

Ako je známe, v  $n$ -rozmernom priestore existuje najviac  $n$  lineárne nezávislých vektorov  $e_1, e_2, \dots, e_n$ . Ľubovoľný vektor v tomto priestore možno preto napísať v tvare

$$x = x^1 e_1 + x^2 e_2 + \dots + x^n e_n = x^i e_i, \quad (1)$$

kde  $x^1, x^2, \dots, x^n$  sú súradnice vektora v zhladom na zvolený systém základných vektorov  $e_1, e_2, \dots, e_n$ .  $n$ -rozmerný priestor sa nazýva euklidovský, ak je v ňom definovaná aj metrika, a to pomocou skalárneho súčinu  $x \cdot y$  dvoch ľubovoľných vektorov  $x$  a  $y$ ,

$$x \cdot y = g_{ij} x^i y^j, \quad (2)$$

príčom v uvedenej bilinearnej forme vystupujúce koeficienty  $g_{ij}$  vo zvolenom súradnicovom systéme sú konštanty, dané vlastnosťami priestoru. Nazývajú sa fundamentálne metrické veličiny a spĺňajú podmienku, že ich determinant  $|g_{ij}| \neq 0$ . Veličiny  $x^i$ , resp.  $y^j$  nazývajú sa súradnicami vektora  $x$ , resp. vektora  $y$ . Euklidovské priestory sa delia do dvoch veľkých tried, na *reálne* a *komplexné* euklidovské priestory. Reálnym euklidovským priestorom sa príčom nazýva priestor, v ktorom súradnice  $x^i$ , resp.  $y^j$ , ako aj veličiny  $g_{ij}$  z výrazov (1), (2) sú reálne a teda aj hodnota kvadratickej funkcie

$$x \cdot x = x^2 = g_{ij} x^i x^j \quad (3)$$

je reálna. Nazýva sa komplexným, ak tieto čísla sú komplexné. Euklidovské reálne priestory delia sa ďalej na *vlastné euklidovské*, pri ktorých pre ľubovoľný vektor  $x \neq 0$  je:

$$x^2 > 0$$

a *pseudoeuklidovské priestory*, v ktorých  $x^2$  môže nadobudnúť kladné, záporné aj nulové hodnoty.

Vzhladom na cieľ tejto práce v ďalšom sa budeme zaoberať len reálnymi euklidovskými priestormi. Pre každý nenulový vektor  $x$  takéhoto priestoru možno zaviesť jednotkový vektor  $i$ , tzv. normovaním daného vektora. Normovanie vektora  $x$  sa vykoná delením tohto vektora výrazom  $\sqrt{\pm x^2}$ , príčom znamienko  $\pm$  pod odmocninou sa použije v prípade, ak vektorom  $x$  určená kvadratická forma je kladná a znamienko  $-$  v prípade, že táto forma je záporná.

Keď teda vektor  $x$  spĺňa nerovnosť  $x^2 < 0$ , jemu príslušný jednotkový vektor je:

$$i = \frac{x}{\sqrt{-x^2}}$$

$$i^2 = -1.$$

a platí

Ak však  $y^2 > 0$ , vtedy

$$i = \frac{y}{\sqrt{y^2}},$$

takže

$$i^2 = 1.$$

Dva vektory  $x, y$  sa nazývajú navzájom kolmé, tiež ortogonálne, ak ich bilineárna forma (2) je rovná nule. Dá sa dokázať táto dôležitá veta:

*V každom reálnom  $n$ -rozmernom euklidovskom priestore existujú množiny  $n$ -ti-neradne nezávislých vektorov  $x_1, x_2, \dots, x_n$ , z ktorých každé dva sú navzájom ortogonálne.*

Dôsledkom tejto vety je, že v každom reálnom  $n$ -rozmernom euklidovskom priestore existujú systémy  $n$  ortogonálnych jednotkových vektorov, ktoré v prípade obvyčajného trojrozmerného priestoru zodpovedajú pravouhlým kartézskym systémom.

Vo vlastnom reálnom euklidovskom priestore kvadratická forma (3) vzťahovaná na ortogonálny systém jednotkových vektorov  $x_1, x_2, \dots, x_n$  má tvar

$$(x^1)^2 + (x^2)^2 + \dots + (x^n)^2.$$

Ak reálny euklidovský  $n$ -rozmerný priestor je pseudoeuklidovský, potom z  $n$  vektorov ortogonálneho systému takéhoto priestoru je všeobecne  $k$  (kde  $k \leq n$ ) vektorov, ktorých druhá mocnina je záporná.

Platí veta:

*Počet vektorov ortogonálneho  $n$ -rozmerného pseudoeuklidovského priestoru, ktorých druhá mocnina je záporná, nezaviesť od voľby ortogonálneho systému.*

Nazýva sa indexom príslušného pseudoeuklidovského priestoru.

Podľa prvej uvedenej vety možno teda v pseudoeuklidovskom  $n$ -rozmernom priestore

store indexu  $k$  tvorit ortogonálny systém jednotkových vektorov  $i_1, i_2, \dots, i_n$ , o ktorých platí:

$$i_i^2 = 1, i_2^2 = 1, \dots, i_{n-k}^2 = 1, \\ i_{n-k+1}^2 = -1, \dots, i_n^2 = -1.$$

Kvadratickú formu (3) možno v takomto priestore upraviť na tvar

$$(x^1)^2 + \dots + (x^{n-k})^2 - (x^{n-k+1})^2 - \dots - (x^n)^2. \quad (4)$$

I.

Na uloženie bodovej udalosti v priestore a čase vzhľadom na ľubovoľný inerciálny systém  $S$  sú potrebné štyri údaje:  $x, y, z, t$ , z ktorých prvé tri určujú jej polohu v priestore a štvrtá polohu v čase. V inom inerciálnom systéme  $S'$  tieto údaje aj pre tú istú udalosť sú iné,  $x', y', z', t'$ . Zo základných postulátov špeciálnej teórie relativity vyplýva, že tieto štvorice čísel možno zaviesť tak, že prechod od jedných ku druhým je potom vyjadrený lineárnymi funkciami, pričom výraz

$$x^2 + y^2 + z^2 - (ct)^2, \quad (1,1)$$

kde  $c$  je rýchlosť svetla vo vákuu, je vzhľadom na túto transformáciu invariantný. Vzhľadom na tieto skutočnosti je štvorrozmerný priestor udalostí pseudoeuclidovským priestorom indexu 1. Skutočne, ak píšeme:

$$x_1 = x, x_2 = y, x_3 = z, x_4 = ct,$$

potom výraz (1,1) prejde do tvaru

$$x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 - x_4^2. \quad (1,2)$$

Celkove môžeme povedať:

Súradnice udalostí  $x, y, z, ct$  v ľubovoľnom inerciálnom systéme  $S$  sa vzťahujú na jednotkové, vzájomne kolmé základné vektory v pseudoeuclidovskom priestore indexu 1.

Polohový vektor udalosti vo štvorrozmernom časopriestore možno teda písať takto:

$$r = x i_1 + y i_2 + z i_3 + ct i_4, \quad (1,3)$$

príčom je  $i_1 \cdot i_1 = i_2 \cdot i_2 = i_3 \cdot i_3 = 1$ , avšak  $i_4 \cdot i_4 = -1$ .

Nech  $i_k$  sú ortogonálne jednotkové vektory inerciálneho systému  $S$  a  $i'_l$ , podobné vektory systému  $S'$ . Medzi nimi platia — ako už bolo uvedené — transformácie rovnice

$$i'_l = A^l_k i_k \quad (1,4)$$

( $k, l = 1, 2, 3, 4$  a na pravej strane treba sčítať podľa  $k$ ).

Ako je známe, matica týchto transformácií  $\|A^l_k\|$  je pseudoortogonálna, t. j. ak prvky matice ku nej inverznej označíme  $\|A'^l_k\|$ , splňa rovnicu:

$$\begin{vmatrix} A_1^1 & A_2^1 & A_3^1 & A_4^1 \\ A_1^2 & A_2^2 & A_3^2 & A_4^2 \\ A_1^3 & A_2^3 & A_3^3 & A_4^3 \\ A_1^4 & A_2^4 & A_3^4 & A_4^4 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} A_1'^1 & A_1'^2 & A_1'^3 & -A_1'^4 \\ A_2'^1 & A_2'^2 & A_2'^3 & -A_2'^4 \\ A_3'^1 & A_3'^2 & A_3'^3 & -A_3'^4 \\ -A_4'^1 & -A_4'^2 & -A_4'^3 & A_4'^4 \end{vmatrix}$$

Slovaní: Z matice  $\|A^l_k\|$  dostaneme maticu  $k$  nej inverznú  $\|A'^l_k\|$ , keď jednu z nich transponujeme a násobíme jej posledný stĺpec a riadok číslom  $-1$ . Determinant transformácie je  $\pm 1$ .

II.

§ 1.

Pri výstavbe vektorovej algebry vo štvorrozmernom euclidovskom priestore nie je možné priamo prenášať do štvorrozmerného priestoru pojmy z bežného trojrozmerného priestoru. Takéto snahy vedú často k veľmi neprírodným konštrukciám. Napr. A. Sommerfeld vo svojej práci „Vierdimensionale Algebra“<sup>1</sup> vektory vo štvorrozmernom priestore rozdeľuje na vektory určené štyrmi súradnicami (Viervektoren) a na vektory určené šiestimi súradnicami (Sechsvektoren). Pojem šesťvektora vznikol pritom prenesením vektorového súčinu dvoch vektorov z trojrozmerného do štvorrozmerného priestoru.

Ako je známe, v trojrozmernom priestore je vektorový súčin dvoch vektorov  $a = a^k i_k$ ,  $b = b^k i_k$  určený determinantom

$$\begin{vmatrix} i_1 & i_2 & i_3 \\ a^1 & a^2 & a^3 \\ b^1 & b^2 & b^3 \end{vmatrix},$$

príčom znamienko  $\pm$  alebo  $-$  platí pre pravo- a ľavo- resp. pre ľavo- a pravotočivý systém ( $i$  sú ortogonálne vektory). Súradnice tohto vektora sú determinanty druhého stupňa z matice

$$\begin{vmatrix} a^1 & a^2 & a^3 \\ b^1 & b^2 & b^3 \end{vmatrix} \quad (2,1)$$

s príslušnými znamienkami a geometricky značia veľkosti priemetov plochy rovinného rovnobežníka, ktorého dve strany sú vektory  $a$  a  $b$ , do súradnicového systému  $i$ .

<sup>1</sup> A. Sommerfeld: Ann. d. Phys. 32, 749, 1910, 33, 649, 1910.

vých rovin. Ak teda budeme mať podobne dva vektory  $a = a^k e_k$ ,  $b = b^k e_k$  ( $k = 1, \dots, 4$ ) vo štvorrozmernom priestore a priamo prenesieme pojem vektorového súčinu do štvorrozmerného priestoru, súradnice vektorového súčinu budú determinanty druhého stupňa z matice

$$\begin{vmatrix} a^1 & a^2 & a^3 & a^4 \\ b^1 & b^2 & b^3 & b^4 \end{vmatrix} \quad (2.2)$$

Týchto je skutočne šesť a dostávame „vektor o šiestich zložkách“. S pojmom šesťvektora sa stretávame napr. aj v učebnici fyziky, Cf. Schaefel: Einführung in die theoretische Physik III/1, 868 a ďalšie. Ukážeme, že na tento pojem je potrebné pozrieť sa z iného hľadiska.

Prv ako by sme postupovali vo vývodoch v štvorrozmernom priestore, objasníme si, čo budeme rozumieť pod pojmom druhosti tenzorových veličín. Ako je známe, antisymetrickému tenzoru druhého stupňa v trojrozmernom priestore, ktorý vždy možno písať v tvare  $ba - ab$ , možno priradiť jednotičný vektor, a to tým spôsobom, že diadické násobenia vo vyjadrení antisymetrického tenzora nahradíme vektorovým násobením. Dostávame:

$$b \times a - a \times b = -2a \times b. \quad (2.3)$$

Pritom súradnice tenzora

$$\begin{aligned} ba - ab &= 0 & + (b_2 a_3 - a_2 b_3) i_1 i_2 & + (b_1 a_3 - a_1 b_3) i_1 i_3 & + \\ & + (b_3 a_1 - a_3 b_1) i_2 i_1 & + 0 & + (b_2 a_3 - a_2 b_3) i_2 i_3 & + (2, 4) \\ & + (b_3 a_1 - a_3 b_1) i_3 i_1 & + (b_3 a_2 - a_3 b_2) i_3 i_2 & + 0 \end{aligned}$$

sa rovnajú (prip. až na znamienko) jednotlivým súradniciam vektorového súčinu  $a \times b$ .

Tiež naopak; ak máme ľubovoľný vektor, ktorý vždy možno písať v tvare  $a \times b$ , môžeme od neho odvodiť antisymetrický tenzor takto: Ak  $I$  je tenzor identity v trojrozmernom priestore, potom platí:

$$(a \times b) \times I = b(a \cdot I) - a(b \cdot I) = ba - ab.$$

Z tohto dôvodu budeme v trojrozmernom priestore nazývať veličiny: antisymetrický tenzor druhého stupňa a vektor ďalšími.

Možnosť v trojrozmernom priestore priradiť jednoznačne vektor k antisymetrickému tenzoru a naopak, má svoju príčinu v tom, že v tomto priestore tenzor druhého stupňa a vektor majú rovnaký počet nezávislých súradníc. V trojrozmernom priestore majme teraz na mysli antisymetrický tenzor tretieho stupňa;

$$abc - acb + bca - bac + cab - cba \quad (2.5)$$

a vyšetříme počet jeho nezávislých súradníc.

Pre jednoduchšie vedenie dôkazu označíme na chvíľu vektory  $a, b, c$  symbolemi  $a_1, a_2, a_3$ . Tenzor (2.5) potom prepíšeme použitím vyjadrenia vektorov  $a_1, a_2, a_3$  v zložkách  $a_1 = a_1^i i_i, a_2 = a_2^j i_j, a_3 = a_3^k i_k$  ( $p, q, r = 1, 2, 3$ ), a použitím symbolu  $e$  tretieho rádu  $e^{ijk}$ , ktorý značí nulu, ak aspoň dva z jeho indexov sú rovnaké a  $+1$ , resp.  $-1$ , ak permutácia  $i, j, k$  je párna, resp. nepárna. Potom (2.5) možno písať v tvare:

$$e^{ijk} a_1^p a_2^q a_3^r i_p i_q i_r. \quad (2.6)$$

Príslušné sumácie znamienka, vzťahujúce sa na indexy  $i, j, k$  a na indexy  $p, q, r$  vynechávame.

Takto nahliadneme, že vo výraze (2.6) sú niektoré členy nulové. Predovšetkým vypadnú na základe vyslovených vlastností symbolu  $e^{ijk}$  tie, v ktorých sú aspoň dva z indexov  $i, j, k$  rovnaké a potom tiež tie, v ktorých aspoň dva z indexov  $p, q, r$  sú rovnaké. Posledné tvrdenie je zrejme z tejto jednotlivej úvahy: nech napr.  $p = q = l$ , potom vo vyjadrení tenzora (2.6) je:

$$e^{ijk} a_1^l a_2^l a_3^r i_l i_l = -e^{ijk} a_1^l a_2^l a_3^r i_l i_l$$

a tieto členy teda z celkového súčtu vypadnú.

Všeobecne zložku  $A_{pqr}$  tenzora (2.5) dostaneme, ak ho násobíme postupne skalárne sprava vektorami  $i_r, i_q, i_p$  (prípadne zľava vektorami  $i_p, i_q, i_r$ ), čím dostávame:

$$\begin{aligned} & \{ [ [ [ e^{ijk} a_1^p a_2^q a_3^r i_m i_n i_r ] \cdot i_q ] \cdot i_p = e^{ijk} a_1^p a_2^q a_3^r = \\ & = \pm \begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 \end{vmatrix} \end{aligned}$$

Znamienko pri poslednom determinante závisí na tom, či trojica čísel  $p, q, r$ , ktorá určuje súradnice tenzora, je párnou alebo nepárnou permutáciou čísel 1, 2, 3. Teda vidíme skutočne, že tenzor (2.5) má len jednu nezávislú súradnicu.

Ukážeme teraz, že analogicky ako v trojrozmernom priestore, aj vo štvorrozmernom priestore antisymetrický tenzor štvrtého stupňa určuje jednoznačne skalár, antisymetrický tenzor tretieho stupňa a naopak.

Uvažujme antisymetrický tenzor (2.5) vo štvorrozmernom priestore. Uvedený tenzor možno aj v tomto prípade písať v tvare:

$$e^{ijkl} a_1^p a_2^q a_3^r a_4^s i_p i_q i_r i_s$$

avšak indexy  $p, q, r$  môžu teraz nadobúdať hodnoty 1, 2, 3, 4. Z napísaného vyjadrenia tenzora (2.5) vo štvorrozmernom priestore okamžite vidieť, že jeho všeobecná súradnica pri pevne zvolených indexoch  $p, q, r$  je determinant  $e^{ijkl} a_1^p a_2^q a_3^r a_4^s$ . Pretože však trojicu čísel  $p, q, r$  z čísel 1, 2, 3, 4 možno vybrať celkom

štyrmi spôsobmi, uvažovaný tenzor má celkom štyri, od seba nezávislé zložky, ktoré sú tieto determinanty:

$$\begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 & a_1^4 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 & a_2^4 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 & a_3^4 \\ a_4^1 & a_4^2 & a_4^3 & a_4^4 \end{vmatrix}, \quad \pm \begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 & a_1^4 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 & a_2^4 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 & a_3^4 \\ a_4^1 & a_4^2 & a_4^3 & a_4^4 \end{vmatrix}, \quad \pm \begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 & a_1^4 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 & a_2^4 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 & a_3^4 \\ a_4^1 & a_4^2 & a_4^3 & a_4^4 \end{vmatrix}, \quad \pm \begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 & a_1^4 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 & a_2^4 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 & a_3^4 \\ a_4^1 & a_4^2 & a_4^3 & a_4^4 \end{vmatrix}.$$

Vo štvorrozmernom priestore teda antisymetrický tenzor tretejho stupňa určuje jednoznačne vektor  $a$  naopak.

Podobne ľahko zistíme, že vo štvorrozmernom priestore antisymetrický tenzor štvrtého stupňa

$$abcd - bacd + bcad - cbad + \dots \quad (2,7)$$

určuje jednoznačne skalár.

Ak vektory  $a, b, c, d$  opäť označíme symbolmi  $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, \varepsilon_4$ , tenzor (2,7) možno napísať v tvare:

$$\varepsilon^{ijkl} a_i^1 a_j^2 a_k^3 a_l^4 \varepsilon_1 \varepsilon_2 \varepsilon_3 \varepsilon_4,$$

z ktorého vidieť, že jeho všeobecná súradnica  $A_{pqrs}$  je determinant

$$\varepsilon^{ijkl} a_i^1 a_j^2 a_k^3 a_l^4 = \pm \begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 & a_1^4 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 & a_2^4 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 & a_3^4 \\ a_4^1 & a_4^2 & a_4^3 & a_4^4 \end{vmatrix}.$$

Tenzor (2,7) má teda len jedinú nezávislú súradnicu, teda jednoznačne určuje skalár  $a$  naopak.

Ďalej zvlášť nás budú zaujímať vlastnosti antisymetrického tenzora druhého stupňa, t. j. veličiny  $ba - ab$ . Vo štvorrozmernom priestore má tento tenzor, rozpisany do zložiek, tvar:

$$\begin{aligned} & 0 \quad (a_2 b_1 - a_1 b_2) i_1 i_2 + (a_3 b_1 - a_1 b_3) i_1 i_3 + (a_4 b_1 - a_1 b_4) i_1 i_4 + \\ & \quad + (a_2 b_2 - a_2 b_1) i_2 i_1 + 0 \quad + (a_3 b_2 - a_2 b_3) i_2 i_3 + (a_4 b_2 - a_2 b_4) i_2 i_4 + \\ & \quad + (a_1 b_3 - a_3 b_1) i_3 i_1 + (a_2 b_3 - a_3 b_2) i_3 i_2 + 0 \quad + (a_4 b_3 - a_3 b_4) i_3 i_4 + \\ & \quad + (a_1 b_4 - a_4 b_1) i_4 i_1 + (a_2 b_4 - a_4 b_2) i_4 i_2 + (a_3 b_4 - a_4 b_3) i_4 i_3 + 0 \end{aligned}$$

a jeho nezávislé súradnice sú determinanty matice (2,2). Ako vidieť, sú analógicky stavané ako súradnice vektorového súčinnu v trojrozmerom priestore a tenzor  $ba - ab$  predstavuje vlastne Sommerfeldom zavedený šesťvektor. Tenzor  $ba - ab$  budeme ďalej nazývať antisymetrickým súčinnom vektorov  $a$  a  $b$  a budeme ho označovať znakom  $a \times b$ . Teda zavádzame definíciu

$$a \times b = ba - ab \quad (2,9)$$

a toto označenie v rovnakom zmysle použijeme aj v trojrozmerom priestore. Ako z uvedenej definície antisymetrického súčinnu ihneď vidieť, neplatí preň zákon komutativity, ale platí:

$$a \times b = -b \times a \quad (2,10)$$

a tiež  $a \times a = 0$ .

Ľahko sa však presvedčíme, že pre antisymetrické násobenie vektorov platí zákon distributivity

$$a \times (b + c) = a \times b + a \times c \quad (2,11)$$

Položme totiž  $b + c = u$ , potom je:

$$\begin{aligned} a \times (b + c) &= a \times u = ua - au = (b + c) a - a(b + c) = \\ &= ba - ab + ca - ac = a \times b + a \times c. \end{aligned}$$

Zrejme tiež platí:

$$\alpha(a \times b) = (\alpha a) \times b = a \times (\alpha b),$$

kde  $\alpha$  je skalárny faktor.

Pretože  $a \times b$  je antisymetrický tenzor, platí pre jeho skalárne násobenie ľubovoľným vektorom  $c$ :

$$c \cdot (a \times b) = -(a \times b) \cdot c = (b \times a) \cdot c \quad (2,12)$$

Odtiaľ špeciálne pre skalárne násobenie antisymetrického súčinnu  $a \times b$  zľava vektorom  $b$ , resp. sprava vektorom  $a$ , platí pravidlo „posunovania zátvorok“ t. j.

$$b \cdot (a \times b) = (b \times a) \cdot b \quad (2,13)$$

a analógicky aj v druhom prípade.

Všetky uvedené vzorce [(2,11) — (2,13)], ako sa jednoducho možno presvedčiť, platia bez zmeny aj v trojrozmerom priestore. Poznáme aj však, že zavedením antisymetrického násobenia vektorov  $a$  a  $b$  v trojrozmerom priestore napr. platí ešte tento vzťah:

$$c \cdot (a \times b) = c \times (a \times b).$$

Totíž je:

$$c \cdot (ba - ab) = (c \cdot b) a - (c \cdot a) b = c \times (a \times b),$$

teda výraz  $c \cdot (a \times b)$  má v trojrozmerom priestore význam dvojnásobného vektorového súčinnu.

Zavedením antisymetrického súčinnu dvoch vektorov  $a$  a  $b$  máme v trojrozmerom priestore celkom teda tieto súčiny:

1. diadický  $ab,$
2. skalárny  $a \cdot b,$
3. vektorový  $a \times b,$
4. antisymetrický  $a \times b.$

Vektorový a antisymetrický súčinn sú pritom duálne.



Uvažujme vo štvorrozmernom priestore antisymetrický tenzor štvrtého stupňa, vybudovaný z jednotkových vektorov  $i_1, i_2, i_3, i_4$  ľubovoľne zvoleného ortogonálneho systému  $S'$ ,

$$K' = \pm e^{ijkl} i_j i_k i_l i_1, \quad (2,14)$$

prícom platné je znamienko  $\pm$ , ak systém jednotkových vektorov je zhodne orientovaný ako systém zvolený za základný a znamienko  $-$  v prípade opačnom. Ukážeme, že tento tenzor je invariant vzhľadom na ľubovoľné ortogonálne transformácie jednotkových vektorov.

Aby sme toto tvrdenie dokázali, vyjadrieme jednotkové vektory  $i_1, i_2, i_3, i_4$  pomocou jednotkových vektorov systému  $S$  pevne za základ zvoleného

$$i_j' = a_j^i i_i.$$

Potom je:

$$K' = \pm e^{ijkl} a_j^p a_k^q a_l^r a_i^s i_p i_q i_r i_s = \pm e^{pqrs} |a_j^i| i_j i_k i_l i_s = K,$$

lebo ak je  $|a_j^i| = +1$ , pred symbolom  $e$  platí znamienko  $+$ , v prípade, ak  $a_j^i = -1$ , pred symbolom  $e$  platí znamienko  $-$ . Tenzor  $K' = K$  je teda skutočne invariant. Netreba zvlášť zdôrazňovať, že podobne stavany invariantný tenzor možno napísať aj v trojrozmernom priestore.

Tenzor  $K$  budeme v ďalšom nazývať antisymetrickou tenzorovou jednotkou Pomocou tenzora  $K$  ľahko zovšeobecníme pojem dualnosti tenzorových veličín, ako sme sa o ňom už zmienili pri úvahách o antisymetrickom a vektorom súčine dvoch vektorov v trojrozmernom priestore.

Nech sú tieto dualné veličiny  $a_1 \times a_2$ , resp.  $a_1 \times a_2$ . Tenzor  $a_1 \times a_2$  možno napísať v tvare:

$$e^{ij} a_j^k a_i^l i_l i_k, \quad (2,15)$$

prícom indexy  $l, k$  môžu nadobúdať hodnoty 1, 2, 3, pretože pracujeme v trojrozmernom priestore. Vypočítajme teraz dvojnásobný skalárny súčin tenzora (2,15) s tenzorom  $K$  (v trojrozmernom priestore). Ak predpokladáme, že vektory  $i_1, i_2, i_3$ , ktoré prípadne budeme písať aj pomocou symbolov  $i^1, i^2, i^3$ , tvoria pravotočivý systém, dostávame:

$$\begin{aligned} (e^{ij} a_j^k a_i^l i_l i_k) : (e^{pqr} i_p i_q i_r) &= e^{ij} e^{pqr} i^p a_j^q a_i^r = -e^{ij} e_{rqp} i^r a_j^q a_i^p = \\ &= -e^{ij} (a_1 \times a_2) : a_1 \times a_2 = 2(a_1 \times a_2). \end{aligned}$$

Preto ak v trojrozmernom priestore  $K$  tenzoru  $K$  pripojíme multiplikatívny faktor  $1/2$ , platí:

$$(a_1 \times a_2) : 1/2(e^{pqr} i_p i_q i_r) = a_1 \times a_2. \quad (2,16)$$

Tento výsledok by bolo možné dokonca považovať za definíciu vektorového súčinnu v trojrozmernom priestore, rovnica (2,16) vyjadruje však súčasne dualnosť obidvoch veličín  $a_1 \times a_2$  a  $a_1 \times a_2$ .

Rovnicou (2,16) zovšeobecníme teraz — až na nepodstatnú zmenu, ktorej význam sa ďalej ukáže — pre štvorrozmerný priestor a použijeme ju k definícii nového súčinnu vektorov vo štvorrozmernom priestore.

Ako je známe v štvorrozmernom priestore, nemožno analogickým spôsobom ako v trojrozmernom priestore zaviesť vektorový súčin. Ťažkosť v tomto smere sú napr. už v tom, že na rovinnu dvoch vektorov  $a_1, a_2$  v štvorrozmernom priestore existuje nekonečne mnoho kolmych smerov. Práve tak výraz, ktorý by v štvorrozmernom priestore bol vybudovaný z analogických výrazov (pozri úvodné poznámky 1 §), ako sú súradnice vektorového súčinnu v trojrozmernom priestore, už nie je vektor, ale tenzor. Aby sme však napriek tomu mohli zaviesť dualné veličiny aj v pseudoeuclidovskom časopriestore analogicky ako v trojrozmernom priestore, bude výhodné v štvorrozmernom priestore zaviesť definíciu nového súčinnu vektorov  $a_1, a_2$ , ktorý budeme nazývať komplementárnym a zapíšeme ho výrazom  $a_1 \times a_2$ .

Komplementárny súčin vektorov  $a_1, a_2$ , zapísaný znakom  $a_1 \times a_2$ , v štvorrozmernom priestore definujeme rovnicou:

$$a_1 \times a_2 = -\frac{1}{2} (a_1 \times a_2) : (e^{pqrs} i_p i_q i_r i_s). \quad (2,17)$$

Súčin takto definovaný je invariantom, pretože sú invariantné výrazy  $a_1 \times a_2, K$ .

Vypočítajme priamo z definície (2,17) súčin  $a_1 \times a_2$ . Pretože je:

$$a_1 \times a_2 = e^{ij} a_j^k a_i^l i_l i_k,$$

je:

$$a_1 \times a_2 = -\frac{1}{2} (e^{ij} a_j^k a_i^l i_l i_k) : (e^{pqrs} i_p i_q i_r i_s).$$

Nech permutácia  $k, l, m, n$  z indexov 1, 2, 3, 4 antisymetrickej tenzovej jednotky  $K$  je párna. Potom ak vykonáme dvakrát za sebou skalárne násobenie zložkami tohto tenzora  $K$

$$i_k i_l i_m i_n; -i_k i_l i_m i_n; i_j i_k i_n i_m; -i_j i_k i_m i_n,$$

dostaneme postupne výsledky

$$\begin{aligned} &-\frac{1}{2} \left\{ e^{ij} [\pm a_j^k a_i^l (i_m i_n - i_n i_m)] + e^{ij} [\pm a_j^k a_i^l (i_n i_m - i_m i_n)] \right\} = \\ &= -\frac{1}{2} e^{ij} [\pm (a_j^k a_i^l - a_i^k a_j^l) (i_n i_m - i_m i_n)]. \end{aligned}$$

Prícom znamienko  $\pm$  v horných výrazoch platí v prípade, že žiaden z indexov  $k, l$  sa nerovná číslu 4. V prípade, keď jeden z nich je rovný číslu 4, platí znamienko  $-$ . Tieto zmeny znamienka sú spôsobené tým, že v Minkovského časopriestore platí  $i_4 \cdot i_4 = -1$ .

Zátvorku s jednotkovými vektormi možno vyjadriť determinantom

$$\begin{vmatrix} i_1 & i_m \\ i_n & i_m \end{vmatrix},$$

v ktorom treba príslušné násobenie vykonávať diadickým spôsobom. Posledný výraz sa potom dá napísať v tvare:

$$-\frac{1}{2} \left( -2 \begin{vmatrix} a_2^k & a_2^l \\ a_1^k & a_1^l \end{vmatrix} \begin{vmatrix} i_m & i_n \\ i_m & i_n \end{vmatrix} \right), \quad (2,18)$$

prícom v zmysle uvedenej poznámky treba brať prvky v determinante

$$\begin{vmatrix} a_2^k & a_2^l \\ a_1^k & a_1^l \end{vmatrix},$$

v ktorých  $k$ , resp.  $l$  sa rovná číslu 4, so záporným znamienkom.

Pre určitú dvojicu  $k, l$  absolvovali sme predchádzajúci výpočetom z tenzora  $a_1 \times a_2$  dve diády. Preto výpočet bude úplne vykonaný, ak za čísla  $k, l$  zvolíme postupne dvojice 1, 2; 1, 3; 1, 4; 2, 3; 2, 4; 3, 4. Indexy pri druhom determinante (s jednotkovými vektormi) treba potom voliť tak, aby príslušné permutácie  $k, l, m, n$  boli párne.

Keď to všetko uvážime, vidíme, že výrazy (2,18) sú prvky determinantu

$$\begin{vmatrix} a_1^2 & a_2^2 & a_3^2 & -a_4^2 \\ a_1^1 & a_2^1 & a_3^1 & -a_4^1 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \end{vmatrix},$$

rozvinutého podľa prvých dvoch riadkov. Preto celkove, ak sa vrátíme ku pôvodnému značeniu našich dvoch vektorov pomocou symbolov  $a$  a  $b$ , je:

$$\begin{aligned} a \times b &= -\frac{1}{2} (a \times b) : (e^{pr} i_p i_q i_r i_s) = \\ &= \begin{vmatrix} b_1 & b_2 & b_3 & -b_4 \\ a_1 & a_2 & a_3 & -a_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \end{vmatrix} \end{aligned} \quad (2,19)$$

Posledný determinant vyčíslený podľa diád dáva výsledok

$$\begin{aligned} a \times b &= 0 \quad - (a_2 b_3 - a_3 b_2) i_1 i_2 + (a_2 b_4 - a_4 b_2 - a_2 b_3) i_1 i_3 - \\ &- (a_3 b_4 - a_4 b_3) i_2 i_1 - 0 \quad - (a_2 b_4 - a_4 b_2) i_2 i_3 + (a_1 b_3 - a_2 b_1) i_2 i_4 - \\ &- (a_1 b_2 - a_2 b_1) i_3 i_1 - (a_1 b_4 - a_4 b_1) i_3 i_2 + 0 \quad + (a_2 b_1 - a_1 b_2) i_3 i_4 + \\ &+ (a_2 b_3 - a_3 b_2) i_4 i_1 + (a_2 b_4 - a_4 b_2) i_4 i_2 + (a_1 b_3 - a_2 b_1) i_4 i_3 + 0. \end{aligned}$$

Poznamenajme ešte, že posledná rovnica (2,19) bola získaná za predpokladu, že jednotkové vektory  $i_1, i_2, i_3, i_4$  pracovného systému tvoria systém zhodne orientovaný s tým, ktorý bol zvolený za základ a v ktorom tenzor  $\mathbf{K}$  podľa definície prísluša znamienko  $+$ . V prípade, že to tak nie je, tenzor  $\mathbf{K}$  podľa svojej definície má záporné znamienko, t. j. pred determinantom na pravej strane rovnice v takom prípade vystúpi znamienko  $-$ . V úplnej všeobecnosti treba teda písať:

$$a \times b = \pm \begin{vmatrix} b_1 & b_2 & b_3 & -b_4 \\ a_1 & a_2 & a_3 & -a_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \end{vmatrix},$$

prícom znamienko  $+$  platí v systéme zhodne orientovanom so systémom za základ zvolený — v systéme inom.

Príamo z definície (2,17) vidieť dŕžnosť súčinnov  $a_1 \times a_2, a_1 \times a_3$ , pretože obidva sú určené tými istými nezávislými sú adnicami. Takto sa tiež zistí, že súradnice obidvoch súčinnov, ktoré sú tenzory druhého stupňa, nachádzajú sa na navzájom povymieňaných miestach podľa tohto pravidla:

Súradnica pri diáde  $i_1 i_2$  tenzora  $a \times b$  je súradnicou pri diáde  $i_3 i_4$  tenzora  $a \times b$ . Schematicky

$$i_1 i_2 \rightarrow i_3 i_4.$$

Naopak však súradnica pri diáde  $i_3 i_4$  tenzora  $a \times b$  je súradnicou pri diáde  $i_1 i_2$  tenzora  $a \times b$ , avšak so záporným znamienkom. Schematicky:

$$i_3 i_4 \rightarrow -i_1 i_2$$

Všeobecne súradnica pri diáde  $i_k i_l$  tenzora  $a \times b$  je súradnicou pri diáde  $i_m i_n$  tenzora  $a \times b$ , prícom  $k, l, m, n$  je párnou permutáciou čísel 1, 2, 3, 4 a platí:

$$i_k i_l \rightarrow i_m i_n,$$

prícom znamienko  $+$  platí v prípade, keď žiadne z čísel  $k, l$  sa nerovná číslu 4 a znamienko  $-$  platí vtedy, keď jedno z nich je rovné číslu 4.

Takto nahliadneme, že pri prechode od tenzora  $a \times b$  k tenzoru  $a \times b$  platí uvedené pravidlo výmien s opačnými znamienkami, t. j.

$$i_k i_l \rightarrow -i_m i_n.$$

Táto nesymetričnosť výmien súradnic druhých tenzorov druhého stupňa v Minkovského časopriestore je spôsobená tým, že v tomto priestore je

$$i_4 \cdot i_4 = -1.$$

Odvodíme teraz základné početné pravidlá pre komplementárny súčinn  $a \times b$  dvoch vektorov  $a$  a  $b$  vo štvorrozmernom časopriestore.

1. Pre komplementárny súčin dvoch vektorov  $\mathbf{a}$  a  $\mathbf{b}$  neplatí zákon komutativity, ale platí:

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = -\mathbf{b} \times \mathbf{a},$$

čo je dôsledok definície tohto súčinu (2,17) vzhľadom na to, že je:

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = -\mathbf{b} \times \mathbf{a}.$$

2. Pre násobenie súčinu  $\mathbf{a} \times \mathbf{b}$  skalárom  $\alpha$  platí:

$$\alpha(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = (\alpha\mathbf{a}) \times \mathbf{b} = \mathbf{a} \times (\alpha\mathbf{b}).$$

Dôkaz je zrejmy tiež z rovnice (2,17).

3. Pre komplementárny súčin dvoch vektorov platí zákon distributivity, t. j.:

$$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} + \mathbf{c}) = \mathbf{a} \times \mathbf{b} + \mathbf{a} \times \mathbf{c}.$$

Dôkaz.

Označme  $\mathbf{b} + \mathbf{c} = \mathbf{u}$ . Z definície (2,17) vyplýva:

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \times \mathbf{u} &= -\frac{1}{2} (\mathbf{a} \times \mathbf{u}) : \mathbf{K} = -\frac{1}{2} [\mathbf{a} \times (\mathbf{b} + \mathbf{c})] : \mathbf{K} = \\ &= -\frac{1}{2} [(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) + (\mathbf{a} \times \mathbf{c})] : \mathbf{K} = -\frac{1}{2} (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) : \mathbf{K} - \\ &= -\frac{1}{2} (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) : \mathbf{K} = (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) + (\mathbf{a} \times \mathbf{c}), \text{ č. b. d.} \end{aligned}$$

Odvodíme ďalej pravidlo pre komplementárne násobenie jednotkových ortogonálnych vektorov.

Nech  $\mathbf{i}_k, \mathbf{i}_l$  sú ľubovoľné dva ortogonálne jednotkové vektory vzájomného systému. Počítajme podľa definície (2,17) komplementárny súčin týchto vektorov. Je:

$$\mathbf{i}_k \times \mathbf{i}_l = -\frac{1}{2} (\mathbf{i}_k \times \mathbf{i}_l) : (\epsilon^{pqrs} \mathbf{i}_p \mathbf{i}_q \mathbf{i}_r \mathbf{i}_s) = -\frac{1}{2} (\mathbf{i}_k \mathbf{i}_l - \mathbf{i}_l \mathbf{i}_k) : (\epsilon^{pqrs} \mathbf{i}_p \mathbf{i}_q \mathbf{i}_r \mathbf{i}_s).$$

Uvedeným násobením diády  $\mathbf{i}_k \mathbf{i}_l$  dostaneme od nuly rôzne členy len z násobenia od tých členov tenzora  $\mathbf{K}$ , ktorých indexy tvoria permutácie  $k, l, m, n$ ;  $k, l, n, m$ . Z nich permutáciu  $k, l, m, n$  berme párnou. Analogicky pri násobení druhej diády  $\mathbf{i}_l \mathbf{i}_k$  budú od nuly rôzne len výsledky násobenia od tých členov tenzora  $\mathbf{K}$ , pri ktorých permutácie indexov sú  $l, k, n, m$ ;  $l, k, m, n$ . (Prvá permutácia je opäť párna.) Výsledok uvedeného násobenia teda je:

$$-\frac{1}{2} \left\{ \pm [(\mathbf{i}_m \mathbf{i}_n - \mathbf{i}_n \mathbf{i}_m) - (\mathbf{i}_n \mathbf{i}_m - \mathbf{i}_m \mathbf{i}_n)] \right\} = \pm (\mathbf{i}_n \mathbf{i}_m - \mathbf{i}_m \mathbf{i}_n) = \pm \mathbf{i}_m \times \mathbf{i}_n.$$

Tým je dokázaný vzťah

$$\mathbf{i}_k \times \mathbf{i}_l = \pm \mathbf{i}_m \times \mathbf{i}_n, \quad (2,20)$$

prícom  $k, l, m, n$  je párna permutácia prvkov 1, 2, 3, 4. Znamienko + platí v prípade, že ani jedno číslo z  $k, l$  nie je rovné číslu 4, znamienko - vtedy, keď jedno z nich sa rovná číslu 4.

Rovnicu (2,20) treba považovať za predpis pre komplementárne násobenie jednotkových vektorov ortogonálneho systému vo štvorrozmernom časopriestore. Ako ukážeme ďalej, je možné určiť stú schému pre stanovenie poradia jednotkových vektorov v rovnici (2,20), ktorá by sa mohla považovať za istú analógiu schémy pre určenie vektorového súčinu jednotkových ortogonálnych vektorov v trojrozmernom priestore.

Príjme čísla 1, 2, 3, 4 k vrcholom štvorstena v takom poriadku, že čísla 1, 2, 3 pri pozorovaní zo strany štvrtého vrcholu štvorstena nasledujú proti smernu hodinových ručičiek. Potom pre ľubovoľné dva vektory  $\mathbf{i}_k, \mathbf{i}_l$  z rovnice (2,20) určíme príslušné vektory  $\mathbf{i}_m, \mathbf{i}_n$  o takých indexoch  $m, n$ , že s predchádzajúcimi indexmi  $k, l$  tvoria poradie  $k, l, m, n$ , v ktorom indexy  $k, l, m, n$ , pozorované zo strany vrcholu s indexom  $n$ , nasledujú v smere proti hodinovým ručičkám.

Príklad: Indexom 1,4 sú podľa opísanej schémy priradené indexy 2,3, pretože pri pozorovaní z vrcholu s indexom 3 nasledujú vrcholy s indexmi 1,4, 2 v smere proti hodinovým ručičkám. Skutočne jednotkové vektory v poradí 1, 4, 2, 3 tvoria párnou permutáciu vektorov  $\mathbf{i}_1, \mathbf{i}_2, \mathbf{i}_3, \mathbf{i}_4$ . Podobne dostávame tiež: 2, 3, 1, 4; 4, 1, 3, 2; 3, 1, 2, 4 ap.

Vidíme teda, že je tu skutočne určitá analógia s trojrozmerným priestorom.

Poznámka:

Pretože sme dokázali, že pre komplementárne násobenie vektorov vo štvorrozmernom časopriestore platí zákon distributivity, možno súčin  $\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2$  vypočítať tiež priamo rozpisáním vektorov  $\mathbf{a}_1$  a  $\mathbf{a}_2$  do zložiek pri súčasnom použití vzťahu (2,20) pre komplementárne násobenie jednotkových ortogonálnych vektorov. Postupne dostávame:

$$\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2 = a_1^k \mathbf{i}_k \times a_2^l \mathbf{i}_l = a_1^k a_2^l \mathbf{i}_k \times \mathbf{i}_l.$$

V tomto súčte sú rovné nule všetky členy, v ktorých  $k = l$ , pretože je  $\mathbf{i}_k \times \mathbf{i}_k = 0$ . Preto ďalej použitím rovnice (2,20) dostávame:

$$a_1^k a_2^l \mathbf{i}_k \times \mathbf{i}_l = \sum_{k,l} \pm a_1^k a_2^l \mathbf{i}_m \times \mathbf{i}_n,$$

prícom súčet na pravej strane treba previesť tak, aby sa v jeho členoch vystriedali všetky párne permutácie indexov  $k, l, m, n$ .

Súradnica tenzora  $\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2$  s indexmi  $p, q$  teda je:

$$(\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2) : \mathbf{i}_q \mathbf{i}_p = \pm \sum_{k,l} a_1^k a_2^l (\mathbf{i}_n \mathbf{i}_m \pm \mathbf{i}_m \mathbf{i}_n) : \mathbf{i}_q \mathbf{i}_p = \pm (a_1^k a_2^l - a_1^l a_2^k),$$

pričom permutácia čísel  $l, k, p, q$  je párna a o znamienku rozhodujú indexy prvé. Napr. pre  $p = 3, q = 4$  máme:

$$(a_1 \times a_2) : i_1 i_2 = a_1^2 a_2^1 - a_1^1 a_2^2.$$

V zmysle predošlých úvah teda v štvorrozmernom časopriestore máme zavedené celkom tieto súčiny vektorov:

1. diadický  $ab,$
  2. skalárny  $a \cdot b,$
  3. antisymetrický  $a \times b,$
  4. komplementárny  $a \times b.$
- Súčiny  $a \times b$  a  $a \times b$  sú, ako sme ukázali, duálne.

### § 3.

Na niektorých príkladoch teraz ukážeme, že na veľičiny duálne možno získať určité jednotné hľadisko v trojrozmernom aj v štvorrozmernom priestore použitím antisymetrickej tenzovej jednotky  $\mathbf{K}$ .

Hľadajme napr. v trojrozmernom priestore duálnu veľičinu  $k$  veľičine

$$e^{ijk} a_i^p a_j^q a_k^r i_p i_q i_r. \quad (2,6)$$

Troj násobným skalárnym násobením tejto veľičiny tenzorom  $\mathbf{K}$  (v trojrozmernom priestore) dostávame:

$$(e^{ijk} a_i^p a_j^q a_k^r i_p i_q i_r) : \pm (e^{lmn} i_l i_m i_n) =$$

$$= \mp 6 \begin{vmatrix} a_1^1 & a_1^2 & a_1^3 \\ a_2^1 & a_2^2 & a_2^3 \\ a_3^1 & a_3^2 & a_3^3 \end{vmatrix}.$$

Správnosť multiplikatívneho faktora  $\mp 6$  sa ľahko nahliadne. V násobných tenzoroch je totiž len šesť rôznych triád tvaru  $i_p i_q i_r$ , pretože je šesť možných permutácií indexov 1, 2, 3. Konkrétne v uvedenom násobení sú od nuly rôzne len tie členy, pre ktoré je  $l = r, m = q, n = p$  a platí  $i_l i_p i_q = -i_p i_q i_l$ . Výsledok je v súhlase s tým, ktorý sme získali pri vyšetrovaní nezávislých zložiek veľičiny (2,5).

Analogicky by sme postupovali napr. aj v prípade antisymetrickej veľičiny (2,7), bolo by ju však treba násobiť tenzorom  $\mathbf{K}$  štyrikrát skalárne. Celkom možno povedať:

*Duálnu veľičinu  $k$  danej nájdeme takkonásobným skalárnym násobením danej veľičiny antisymetrickou tenzorovou jednotkou  $\mathbf{K}$  (tretieho alebo štvrtého stupňa, podľa rozmernosti priestoru), ktorého stupňa je daná veľičina.*

Podkážme konkrétne na platnosť niektorých vzťahov. Pretože v štvorroz-

mernom priestore je súčin  $a \times b$  antisymetrickým tenzorom druhého stupňa, pre jeho skalárne násobenie ľubovoľným vektorom  $e$  platí:

$$(a \times b) \cdot e = -e \cdot (a \times b)$$

a priamym výpočtom v zložkách sa možno tiež presvedčiť o správnosti týchto vzorcov:

$$(a \times b) \cdot e = -a \cdot (b \times e) = (b \times e) \cdot a, \quad (2,21)$$

t. j. v zmiešanom súčine, komplementárnom a skalárnom, troch vektorov je možné vymeniť komplementárne a skalárne násobenie vektorov, avšak pri nezmenenom poradí vektorov treba zmeniť znamienko súčinnu.

Rovnako sa možno presvedčiť, že platí:

$$[a \times b] \cdot c] \cdot d = \pm \begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & -a_4 \\ b_1 & b_2 & b_3 & -b_4 \\ c_1 & c_2 & c_3 & -c_4 \\ d_1 & d_2 & d_3 & -d_4 \end{vmatrix}, \quad (2,22)$$

pričom znamienko  $\pm$  platí v prípade, že vzorec bol odvodený v systéme zhodne orientovanom so systémom za základ zvoleným, znamienko  $-$  v opačnom prípade.

Uvedené vzorce možno však tiež jednoducho dokázať iným spôsobom. Pretože tenzor  $a \times b$  je určený determinantom (2,19), platí:

$$(a \times b) \cdot e = \pm \begin{vmatrix} i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \\ b_1 & b_2 & b_3 & -b_4 \\ a_1 & a_2 & a_3 & -a_4 \end{vmatrix} \cdot (c_1 i_1 + c_2 i_2 + c_3 i_3 + c_4 i_4)$$

Pretože v determinante na pravej strane treba príslušné násobenia medzi jednotkovými vektormi  $i_1, i_2, i_3, i_4$  vykonať diadicky a tenzor, ktorý tento determinant predstavuje, treba násobiť vektorom  $e$  skalárne sprava, treba pri uvedenom skalárnom násobení násobiť skalárne druhý riadok determinantu. Teda je:

$$(a \times b) \cdot e = \pm \begin{vmatrix} i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \\ c_1 & c_2 & c_3 & -c_4 \\ b_1 & b_2 & b_3 & -b_4 \\ a_1 & a_2 & a_3 & -a_4 \end{vmatrix} = \pm \begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & -a_4 \\ b_1 & b_2 & b_3 & -b_4 \\ c_1 & c_2 & c_3 & -c_4 \\ i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \end{vmatrix}. \quad (2,23)$$

Z toho teda ihned vyplývá:

$$(b \times c) \cdot a = \pm \begin{vmatrix} b_1 & b_2 & b_3 & b_4 \\ c_1 & c_2 & c_3 & c_4 \\ a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \end{vmatrix} = (a \times b) \cdot c = -a \cdot (b \times c).$$
$$\begin{matrix} i_1 & i_2 & i_3 & i_4 \end{matrix}$$

Tým je vzorec (2,21) dokázaný.

Správňosť vzorca (2,22) vyplýva okamžite z rovnice (2,23), ak v determinante v nej vystupujúcom posledný riadok násobíme skalárne vektorom  $d$ .

Záverom vyslovujem vďaka akademikovi D. Ilkovičovi za jeho hodnotné prirobenie, na základe ktorého vznikla táto práca.

*Katedra fyziky  
Slovenskej vysokej školy technickej  
v Bratislave*

Došlo 20. VII. 1954.

#### LITERATÚRA

1. A. Sommerfeld: Ann. d. Phys. 32, 749, 1910, 33, 649, 1910.
2. Cl. Schaefer: Einführung in die theoretische Physik III/1. 1932.
3. P. K. Račevskij: Риманова геометрия и тензорный анализ. 1953.
4. H. V. Craig: Vector and Tensor Analysis. 1943.
5. I. M. Gelfand: Lineární algebra, 1950 (Lekcii po lineární algebre).
6. D. Ilkovič: Vektorový počet, 1950.

#### К ИЗУЧЕНИЮ ВЕКТОРНОЙ АЛГЕБРЫ МИНКОВСКОГО ЧЕТЫРЕХМЕРНОГО ПРОСТРАНСТВА

Иозеф Г а р а й  
В ы в о д ы

В первом разделе вводятся радиусектор в Минковского четырехмерном пространстве в виде:

$$a = a_1 i_1 + a_2 i_2 + a_3 i_3 + a_4 i_4,$$

где векторы  $i_1, i_2, i_3, i_4$  образуют ортогональную систему и удовлетворяют уравнениям  $i_1 \cdot i_1 = i_2 \cdot i_2 = i_3 \cdot i_3 = i_4 \cdot i_4 = -1$ . Во втором разделе исследуются дуальные величины и создаются понятия: антисимметрическое и компонентарное произведение двух векторов и шутен некоторые соотношения между ними.