

TENZORI VIŠEG RĚDA

Generalizacijom navedenih zakona transformacija mogu se uvesti tenzori višeg reda.

$$\bar{A}_{i_1 i_2 \dots i_m}^{j_1 j_2 \dots j_n} = \frac{\partial \bar{x}^{i_1}}{\partial x^{k_1}} \frac{\partial \bar{x}^{i_2}}{\partial x^{k_2}} \dots \frac{\partial \bar{x}^{i_m}}{\partial x^{k_m}} \frac{\partial x^{k_1}}{\partial \bar{x}^{j_1}} \frac{\partial x^{k_2}}{\partial \bar{x}^{j_2}} \dots \frac{\partial x^{k_n}}{\partial \bar{x}^{j_n}} A_{e_1 e_2 \dots e_n}^{k_1 k_2 \dots k_m}$$

To je upr. tenzor \textcircled{m} puta kontravarijantan i \textcircled{n} puta kovarijantan

~~Wolke~~ ~~Wolke~~
~~↓~~ ~~↓~~

SIMETRIČNI I ANTISIMETRIČNI TENZORI

R/11

Tenzor je simetričan u odnosu na dva kontravarijantna ili dva kovarijantna indeksa ako se njihovim premeštajem komponente ne menjaju. Primer

$$A_{p_1 p_2}^{rst} = A_{p_2 p_1}^{rst} \quad \text{simetričan u odnosu na } (p_1, p_2)$$

Tenzor se naziva antisimetričan (skew-symmetric) u odnosu na dva kontravarijantna ili kovarijantna indeksa ukoliko se njihovim premeštajem promeni znaci komponenti

$$A_{p_1 p_2}^{mpr} = -A_{p_2 p_1}^{mpr} \quad \text{antisimetričan u odnosu na } (p_1, p_2)$$

Ukoliko je tenzor simetričan u odnosu na bilo koja dva kontravarijantna i bilo koja dva kovarijantna indeksa kažemo da je apsolutno simetričan. Analogno apsolutno antisimetričan.

Svaki tenzor A_{ij} odnosa A^{ij} drugog reda može se predstaviti kao zbir simetričnog i antisimetričnog tenzora

$$A^{ij} = \frac{1}{2} (A^{ij} + A^{ji}) + \frac{1}{2} (A^{ij} - A^{ji})$$

$$\text{odn.} \quad A_{ij} = \frac{1}{2} (A_{ij} + A_{ji}) + \frac{1}{2} (A_{ij} - A_{ji})$$

Simetrični deo se naziva deo simetričan: $A^{(ij)} = \frac{1}{2} (A^{ij} + A^{ji})$
 deo as'im. deo $A^{[ij]} = \frac{1}{2} (A^{ij} - A^{ji})$

T. Andrić

napomena

Simetrija tipa $A_i^j = A^i_j$ u opštem slučaju se ne održava pri transformaciji. $\bar{A}_i^j \neq \bar{A}^i_j$ tako T.A. 12 da nije interesantno

Osobina simetrije (antisimetrije) tenzora pri transformaciji koordinata ostaje očuvana.

Pr. Ako je $A^{ij} = A^{ji}$ pri transformaciji $\bar{A}^{ij} = \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^m} \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^n} A^{mn}$ tj. ~~$\bar{A}^{ij} = \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^m} \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^n} A^{mn}$~~

$$\bar{A}^{ji} = \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^m} \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^n} A^{mn} \underset{m \leftrightarrow n}{=} \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^m} \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^m} \underbrace{A^{nm}}_{A^{mn}} = \bar{A}^{ij}$$

Neka je $V_{ij} = -V_{ji}$

$$\bar{V}_{ij} = \frac{\partial x^m}{\partial \bar{x}^i} \frac{\partial x^n}{\partial \bar{x}^j} V_{mn} \quad \text{odn.} \quad \bar{V}_{ji} = \frac{\partial x^m}{\partial \bar{x}^j} \frac{\partial x^n}{\partial \bar{x}^i} V_{mn}$$

Posle zamene $m \leftrightarrow n$ u poslednjem j-ni imamo

$$\bar{V}_{ji} = \frac{\partial x^n}{\partial \bar{x}^j} \frac{\partial x^m}{\partial \bar{x}^i} \underbrace{V_{nm}}_{-V_{mn}} = - \frac{\partial x^n}{\partial \bar{x}^j} \frac{\partial x^m}{\partial \bar{x}^i} V_{mn} = -\bar{V}_{ij}$$

Ovi dokazi tako se upostaveju na tenzore visih redova.

Ali ako je $A_j^i = A_i^j$

$$\bar{A}_j^i = \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^m} \frac{\partial x^n}{\partial \bar{x}^j} A_n^m$$

$$\bar{A}_j^i = \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^m} \frac{\partial x^n}{\partial \bar{x}^i} A_n^m = \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^n} \frac{\partial x^m}{\partial \bar{x}^i} A_n^m = \frac{\partial \bar{x}^j}{\partial x^n} \frac{\partial x^m}{\partial \bar{x}^i} A_n^m \neq \bar{A}_i^j$$

Generalizacija Shautenwaj razlaganja: Piiiz...in
Simetrični deo:

$$P_{i_1 i_2 \dots i_n} = \frac{1}{n!} (P_{i_1 i_2 \dots i_n} + P_{i_2 i_1 \dots i_n} + \dots + P_{i_n i_1 \dots i_{n-1}})$$

Antisimetrični deo formula se na sličan način stin
što znači ispred sabiraca treba da se uzimaju
tako da { + parni broj permutacija
- neparni broj permutacija

$$Npr \quad \mathcal{V}_{[ijk]} = \frac{1}{3!} (\mathcal{V}_{ijk} - \mathcal{V}_{ikj} + \mathcal{V}_{kij} - \mathcal{V}_{kji} + \mathcal{V}_{jki} - \mathcal{V}_{jik})$$

Neka je T_{ijklms} proizvoljni tenzor. Fiksirujemo koliko upegavih
indiksa (istovremeno gornjih ili donjih) u odnosu na koje
želimo da postignemo simetričnost. Neka su to npr. j, l, m

Obrazujemo: $U_{ijklms} = T_{i(jkl)m}s = \frac{1}{3!} (T_{ijklms} + T_{ikmjls} + T_{imkjls} + T_{ilmkjs} + T_{ijkmels} + T_{imkels})$

Tenzor U je sada simetričan po svim indeksima j, l, m.

$$\text{Tensor } T_{11}^1 = \sin x^1 + \cos x^2, \quad T_{12}^1 = x^1; \quad T_{21}^1 = (x^1)^2, \quad T_{22}^1 = x^1 x^2$$

$$T_{11}^2 = \sin x^1 - \cos x^2, \quad T_{12}^2 = x^2; \quad T_{21}^2 = (x^2)^2, \quad T_{22}^2 = \frac{x^1}{x^2}$$

Simmetizovati po donjim indeksima.

$$T_{(11)}^1 = T_{11}^1 = \sin x^1 + \cos x^2; \quad T_{(12)}^1 = \frac{1}{2} (T_{12}^1 + T_{21}^1) = \frac{1}{2} [x^1 + (x^1)^2],$$

$$T_{(22)}^1 = T_{22}^1 = x^1 x^2, \quad T_{(22)}^2 = T_{22}^2 = \frac{x^1}{x^2}$$

$$T_{(11)}^{(2)} = T_{11}^2 = \sin x^1 - \cos x^2; \quad T_{(12)}^{(2)} = \frac{1}{2} (T_{12}^2 + T_{21}^2) = \frac{1}{2} [x^2 + (x^2)^2]$$

R11

Tensor analysis
M-2460 p.66

TENZORSKA ALGEBRA
OPERACIJE SA TENZORIMA

Suma (ili razlika) dva tenzora koji imaju isti broj kovarijantnih i isti broj kontravarijantnih indeksa je takođe tenzor istog tipa i ranga kao dati tenzori

Pr. $C_L^{mp} = A_L^{mp} + B_L^{mp}$ [generalno: $A_{j_1 \dots j_r}^{i_1 \dots i_p} + B_{j_1 \dots j_r}^{i_1 \dots i_p} = W_{j_1 \dots j_r}^{i_1 \dots i_p}$]

Sabiranje je komutativna i asocijativna operacija

Množenje skalarom vrši se tako što svaka odgovarajuća komponenta pomnoži tim skalarom. Naravno množenje skalarom i tenzora dolja se tenzor istog tipa $C_{ijk} = \lambda A_{ijk}$

Spoljašnji proizvod tenzora Proizvod dva tenzora je tenzor čiji rang je suma rangova datih tenzora.

Pr. $A_L^{pr} B_S^{qs} = C_{LS}^{prqs}$

Ili najsteno:

$$A_{i_1 \dots i_p}^{j_1 \dots j_r} B_{k_1 \dots k_r}^{l_1 \dots l_s} = C_{i_1 \dots i_p k_1 \dots k_r}^{j_1 \dots j_r l_1 \dots l_s}$$

Napomenimo da svaki tenzor se ne može predstaviti u vidu proizvoda dvaju tenzora nižeg ranga.

Spoljašnji proizvod je distributivan u odnosu na sabiranje, so that

$$(A+B)C = AC + BC$$

ali nije komutativan $a^i b_j^k \neq b_j^k a^i$

Pojam kontrakcije ukoliko je, jedan kontravarijantni indeks jednak jednom kovarijantnom indeksu onda prema sumacijskoj konvenciji imamo sumiranje po tom indeksu, kao rezultat dobijamo tenzor čiji je red (rang) za dva niži od reda početnog.

Ta operacija naziva se kontrakcija tenzora

Pr. $\tilde{A}_{jie} = \frac{\partial x^i}{\partial x^a} \frac{\partial x^a}{\partial x^j} \frac{\partial x^h}{\partial x^l} \frac{\partial x^s}{\partial x^e} A_{\beta\gamma\delta}^{\alpha} = \frac{\partial x^b}{\partial x^j} \frac{\partial x^d}{\partial x^e} \delta_a^h A_{\beta\gamma\delta}^{\alpha} = \frac{\partial x^b}{\partial x^j} \frac{\partial x^d}{\partial x^e} A_{\beta\gamma\delta}^{\alpha}$

Dakle $\tilde{A}_{jie} \equiv \tilde{A}_{je}$ je kovarijantni tenzor drugog ranga

(Свертывание)

Unutrašnji proizvod tenzora Ukoliko izvršimo spoljašnje množenje tenzora i potom kontrakciju, dobije se novi tenzor koji se naziva unutrašnji proizvod tenzora.

$$C_{rst}^{mpr} = A_2^{mp} B_{st}^r \quad \text{Neka je } l=r$$

$$= A_r^{mp} B_{st}^r = C_{rst}^{mpr} = \tilde{C}_{st}^{mp}$$

Pored navedenih tenzora postoje još veličine koje se pri transformaciji koordinata transformišu po sličnim, ali nešto opštijim zakonima. Naime ako se skup veličina transformišu prema:

$$\bar{A}_{i_1 i_2 \dots i_n}^{j_1 j_2 \dots j_n} = \left| \frac{\partial x^r}{\partial \bar{x}^s} \right|^M \frac{\partial \bar{x}^{i_1}}{\partial x^{k_1}} \frac{\partial \bar{x}^{i_2}}{\partial x^{k_2}} \dots \frac{\partial \bar{x}^{i_n}}{\partial x^{k_n}} \frac{\partial x^{l_1}}{\partial \bar{x}^{j_1}} \dots \frac{\partial x^{l_n}}{\partial \bar{x}^{j_n}} A_{l_1 \dots l_n}^{k_1 \dots k_n}$$

gde je $\left| \frac{\partial x^r}{\partial \bar{x}^s} \right|$ jacobijan transformacije starih promenl. x^i u nove promenljive \bar{x}^i , a onda taj skup definiše tzv. relativni tenzori. U slučaju $M=0$ dobijamo poznatu transformacionu formulu i te tenzore nazivamo još apsolutni tenzori ili prosti tenzori.

Vrednost M -a određuje tzv. težinu tenzora

Rekapitulacija terminologije

- 1. red (rang) - Broj indeksa (valentnost)
- 2. tip - položaj indeksa i njihov raspored
- 3. težina tenzora određena je eksponentom jacobijana

Parametrična asimbl. (Levi-Civita) ϵ_{ijk}

Primenimo da je ϵ_{ijk} se može izraziti uo kojia determinanta trećeg reda:

$$\begin{vmatrix} u^1 & v^1 & w^1 \\ u^2 & v^2 & w^2 \\ u^3 & v^3 & w^3 \end{vmatrix} = \sum_{ijk} \epsilon_{ijk} u^i v^j w^k$$

Tada se može izraziti i preko jacobijana. Ako to primenimo na jacobijan:

$$\begin{vmatrix} \frac{\partial x^1}{\partial \bar{x}^1} & \frac{\partial x^1}{\partial \bar{x}^2} & \frac{\partial x^1}{\partial \bar{x}^3} \\ \frac{\partial x^2}{\partial \bar{x}^1} & \frac{\partial x^2}{\partial \bar{x}^2} & \frac{\partial x^2}{\partial \bar{x}^3} \\ \frac{\partial x^3}{\partial \bar{x}^1} & \frac{\partial x^3}{\partial \bar{x}^2} & \frac{\partial x^3}{\partial \bar{x}^3} \end{vmatrix} = \epsilon_{ijk} \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^1} \frac{\partial x^j}{\partial \bar{x}^2} \frac{\partial x^k}{\partial \bar{x}^3}$$

Relativni tenzor nultog reda (relativni skalar) težine +1 naziva se skalarna gustina. Recimo:

$$\bar{A} = \left| \frac{\partial x^r}{\partial \bar{x}^s} \right| A$$

Rezou za novu terminologiju može se videti iz izraza za ukupnu masu za raspodelu mase $\rho(x^1, x^2, x^3)$, x^i - pravougle koordinate.

$$M = \iiint_V \rho(x^1, x^2, x^3) dx^1 dx^2 dx^3$$

Ako promenimo koordinate: $x^i = x^i(\bar{x}^1, \bar{x}^2, \bar{x}^3)$

$$\text{onda je masa } M = \iiint_V \rho[x(\bar{x})] \left| \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^j} \right| d\bar{x}^1 d\bar{x}^2 d\bar{x}^3$$

$$= \iiint_V \bar{\rho}(\bar{x}^1, \bar{x}^2, \bar{x}^3) d\bar{x}^1 d\bar{x}^2 d\bar{x}^3$$

$$\Rightarrow \bar{\rho} = \rho \left| \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^j} \right|$$

Alg. Operacije sa rel. tenzorima

- a) - Sabiranje (oduzimanje) se mogu samo relativni tenzori koji posed istog reda i tipa imaju iste težine.
- b) - Množenjem relativnih tenzora dobija se tenzor čija je težina jednaka zbiru težina pojedinih tenzora.
- c) - Operacija kontrakcije ne menja težinu tenzora.

Paspoznavanje tenzorske prirode sistema vršimo posmatranjem obrazaca transformacije, međutim ta operacija je često duga i komplikovana. Zato ćemo razmotriti sledeći način. Neka je data veličina $X(i,j,k)$ koja je određena sa tri indeksa $\sqrt[3]{\text{gr}}$ koje zasad ne znamo raspored. Onda obrazujemo unutrašnji proizvod ove veličine sa nekim tenzorom A , rezultat operacije neće uvek biti tenzor. Ali ako je rezultat neki već poznati tenzor $B \Rightarrow$ da $X(i,j,k)$ mora biti tenzor

Dakle: Ako je unutrašnji proizvod neke nepoznate veličine X sa poznatim tenzorom A neki poznati tenzor B , tada je nepoznata veličina takođe tenzor.

Taj kriterijum je zakon (teorema) količnika.

Ime dobijeno: jer podseća na j -nu: $XA = B$

se čisto za poznati tenzor B uzima neki skalar

U praksi $\sqrt[3]{\text{upr}}$ $X(i,j,k)$ uzet ćemo tri vektora zato što ima tri indeksa u obrazovademo proizvod. Bitaćemo prirodni vektora tako sve dotle se ne dobije skalarna invarijanta kao rezultat. Ako smo to postigli sa vektorima u^i, v_j, w^k i dobili skalarnu invarijantu φ tj. ako je:

$$\sum_{i,j,k} X(i,j,k) u^i v_j w^k = \varphi$$

može da se tvrdi da je $X(i,j,k) = X^j_{ik}$

tj. da je dati sistem trećeg reda tenzor. Ta tvrdnja se može napredno proveravati:

$$X(i,j,k) u^i v_j w^k = \varphi$$

$$\text{u novim koordinatama: } \bar{X}(p,q,r) \bar{u}^p \bar{v}_q \bar{w}^r = \bar{\varphi}$$

$$\text{Znamo: } \bar{u}^p = \frac{\partial \bar{x}^p}{\partial x^i} u^i; \bar{v}_q = \frac{\partial x^j}{\partial \bar{x}^q} v_j; \bar{w}^r = \frac{\partial \bar{x}^r}{\partial x^k} w^k; \bar{\varphi} = \varphi$$

$$\bar{X}(p,q,r) \frac{\partial \bar{x}^p}{\partial x^i} \frac{\partial x^j}{\partial \bar{x}^q} \frac{\partial \bar{x}^r}{\partial x^k} u^i v_j w^k = \varphi$$

$$\text{Uporedivojuem prve i poslednje } j\text{-nu } \Rightarrow \frac{\bar{X}(p,q,r)}{X(i,j,k)} \frac{\partial \bar{x}^p}{\partial x^i} \frac{\partial x^j}{\partial \bar{x}^q} \frac{\partial \bar{x}^r}{\partial x^k} = X(i,j,k) / \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^p} \frac{\partial \bar{x}^q}{\partial x^j} \frac{\partial x^k}{\partial \bar{x}^r}$$

$$\delta_e^p \delta_f^q \delta_n^r \bar{X}(p,q,r) = \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^e} \frac{\partial \bar{x}^q}{\partial x^f} \frac{\partial x^k}{\partial \bar{x}^n} X(i,j,k) = X(e,m,n) \text{ Dakle: } X^m_{en}$$