

## О НЕЛИНЕЙНЫХ ТЕНЗОРНЫХ ФУНКЦИЯХ В ТЕОРИИ ОТНОСИТЕЛЬНОСТИ

В. Л. Бердичевский (Москва)

Рассмотрим построение общего вида нелинейной тензорной функции, инвариантной относительно группы  $G$  таких ортогональных преобразований декартовых координат пространства, касательного к четырехмерному риманову многообразию  $L$  в некоторой точке  $M$ , которые оставляют неподвижным вектор единичной длины  $u^i$ , определенный в  $M$ . Изучение таких тензорных функций представляет интерес, так как группа  $G$  указанного вида в релятивистской механике сплошных сред задает свойства пространственной симметрии среды, если за  $u^i$  принять вектор 4-скорости<sup>1</sup>.

Пусть в многообразии пространства-времени  $L$  задан тензор  $A$  ранга  $r$  с компонентами  $A^{i_1 \dots i_r}$ . Пусть по условию тензор  $A$  инвариантен относительно группы  $G$ , которая представляет собой группу ортогональных преобразований координат собственной системы отсчета<sup>2</sup>. Под действием элементов группы  $G$  компоненты  $A^{*\alpha_1 \dots \alpha_r}$  преобразуются как компоненты трехмерного тензора ранга  $r$ , компоненты  $A^{*4\alpha_2 \dots \alpha_r}$ , ...,  $A^{*\alpha_1 \dots \alpha_{r-1} 4}$  как компоненты трехмерного тензора ранга  $r - 1$  и т. д., компонента  $A^{*4 \dots 4}$  является скаляром при преобразованиях группы  $G$ . Результаты работы [1] позволяют написать в собственной системе отсчета общий вид трехмерных тензоров  $A^{*\alpha_1 \dots \alpha_r}$ ,  $A^{*4\alpha_2 \dots \alpha_r}$ , .... Компоненты тензора  $A$  в других системах отсчета получаются преобразованием координат.

Проиллюстрируем изложенное на примере тензора второго ранга, инвариантного относительно полной ортогональной группы преобразований пространственных координат собственной системы отсчета. Как следует из [1]

$$A^{*\alpha\beta} = k_1^* g^{*\alpha\beta}, \quad A^{*\alpha 4} = A^{*4\alpha} = 0, \quad A^{*44} = k_2^* \quad (1)$$

Здесь  $g^{ij}$  — компоненты метрического тензора многообразия  $L$ , а  $k_1^*$  и  $k_2^*$  представляют собой скаляры относительно полной ортогональной группы преобразований координат  $x^{*\alpha}$ . Нетрудно указать тензор, компоненты которого в собственной системе отсчета совпадают с компонентами (1)

$$A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 u^i u^j \quad (2)$$

Здесь  $u^i$  — вектор 4-скорости,  $\gamma^{ij} = g^{ij} - u^i u^j$  в метрике со знакомопределением  $(- - - \oplus)$  и  $\gamma^{ij} = g^{ij} + u^i u^j$  в метрике со знакомопределением  $(\oplus \oplus \oplus -)$ , а  $k_1$  и  $k_2$  являются четырехмерными скалярами, численно равными соответственно  $k_1^*$  и  $k_2^*$ . Так как тензоры, компоненты которых совпадают в какой-либо системе отсчета, равны, формула (2) дает искомый результат в любой системе координат.

Ниже для каждого из семи типов текстур приведен общий вид инвариантных тензоров первого, второго, третьего и четвертого рангов.

1) Класс  $\infty/\infty \cdot t$  (центральноизотропный случай)<sup>3</sup>. Группа состоит из всевозможных вращений и инверсий. Образующие элементы группы: пересекающиеся оси бесконечного порядка и зеркальная плоскость симметрии

$$\begin{aligned} A^i &= k u^i, \quad A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 u^i u^j \\ A^{ijk} &= k_1 \gamma^{ij} u^k + k_2 \gamma^{ik} u^j + k_3 \gamma^{jk} u^i + k_4 u^i u^j u^k \\ A^{ijkl} &= k_1 \gamma^{ij} \gamma^{kl} + k_2 \gamma^{ik} \gamma^{jl} + k_3 \gamma^{il} \gamma^{jk} + k_4 \gamma^{ij} u^k u^l + k_5 \gamma^{jk} u^i u^l + k_6 \gamma^{kl} u^i u^j + \\ &+ k_7 \gamma^{il} u^j u^k + k_8 \gamma^{ik} u^j u^l + k_9 \gamma^{jl} u^i u^k + k_{10} u^i u^j u^k u^l \end{aligned}$$

<sup>1</sup> Латинские индексы  $i, j, k, \dots$  пробегает значения 1, 2, 3, 4; греческие индексы  $\alpha, \beta, \gamma, \dots$  соответствуют пространственным координатам и принимают значения 1, 2, 3.

<sup>2</sup> Величины, измеренные в собственной системе отсчета (декартовой системе отсчета в касательном к многообразию  $L$  пространстве, одна из координатных осей которой направлена вдоль вектора  $u^i$ ), будут отмечаться символом \*.

<sup>3</sup> Здесь используются обозначения групп о А. В. Шубникову.

2) Класс  $\infty / \infty$  (гиросимметричный случай). Группа состоит из всевозможных вращений с детерминантом, равным  $\pm 1$ . Образующие элементы группы: пересекающиеся оси симметрии бесконечного порядка

$$A^i = ku^i, \quad A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 u^i u^j$$

$$A^{ijk} = k_1 \gamma^{ij} u^k + k_2 \gamma^{ik} u^j + k_3 \gamma^{jk} u^i + k_4 E^{ijkl} u_l + k_5 u^i u^j u^k$$

$$A^{ijkl} = A^{ijkl} (\infty / \infty \cdot m) + k_{11} E^{ijklm} u_m u^i + k_{12} E^{iklm} u_m u^j + k_{13} E^{ijlm} u_m u^k + k_{14} E^{ijkm} u_m u^l$$

Здесь через  $E^{ijkl}$  обозначен тензор, антисимметричный по всем индексам, причем  $E^{1234} = \sqrt{g}$ , где  $g = \det \|g_{ij}\|$ .

3) Класс  $m \cdot \infty : m$  (цилиндрическая симметрия). Группа состоит из преобразований, переводящих цилиндр в себя. Образующие элементы группы: ось бесконечного порядка, вертикальная и горизонтальная зеркальные плоскости симметрии

$$A^i = ku^i, \quad A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 B^{ij} + k_3 u^i u^j$$

$$A^{ijk} = A^{ijk} (\infty / \infty \cdot m) + k_5 B^{ij} u^k + k_6 B^{ik} u^j + k_7 B^{jk} u^i$$

$$A^{ijkl} = A^{ijkl} (\infty / \infty \cdot m) + k_{11} \gamma^{ij} B^{kl} + k_{12} \gamma^{ik} B^{jl} + k_{13} \gamma^{il} B^{jk} + k_{14} \gamma^{kl} B^{ij} + k_{15} \gamma^{jl} B^{ik} +$$

$$+ k_{16} \gamma^{jk} B^{il} + k_{17} B^{ij} B^{kl} + k_{18} B^{kl} u^i u^j + k_{19} B^{jl} u^i u^k + k_{20} B^{il} u^j u^k + k_{21} B^{jk} u^i u^l +$$

$$+ k_{22} B^{ik} u^j u^l + k_{23} B^{ij} u^k u^l$$

Здесь тензор  $B^{ij}$  определен следующим условием: в собственной декартовой системе отсчета матрица из его компонент может быть пространственным преобразованием приведена к виду  $\|B^{*ij}\|$  ( $i, j = 1, 2, 3, 4$ ), в котором единственная компонента не равная нулю будет  $B^{*33}$

4) Класс  $\infty : 2$  (гиросимметричная симметрия). Группа состоит из преобразований с детерминантом  $\pm 1$ , переводящих цилиндр в себя. Образующие элементы группы: ось бесконечного порядка и перпендикулярная к ней ось второго порядка

$$A^i = ku^i, \quad A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 B^{ij} + k_3 u^i u^j$$

$$A^{ijk} = A^{ijk} (\infty / \infty \cdot m) + k_5 B^{ij} u^k + k_6 B^{ik} u^j + k_7 B^{jk} u^i + k_8 E^{ijkl} u_l + k_9 E^{ijlm} B^k_l u_m +$$

$$+ k_{10} E^{ijklm} B^i_l u_m$$

$$A^{ijkl} = A^{ijkl} (m \cdot \infty : m) + k_{24} E^{ijklm} u_m u^l + k_{25} E^{ijlm} u_m u^k + k_{26} E^{iklm} u_m u^j +$$

$$+ k_{27} E^{jklm} u_m u^i + k_{28} E^{jksm} B^i_s u_m u^l + k_{29} E^{ijsm} B^k_s u_m u^l + k_{30} E^{kls m} B^j_s u_m u^i +$$

$$+ k_{31} E^{jksm} B^l_s u_m u^i + k_{32} E^{kls m} B^i_s u_m u^j + k_{33} E^{iksm} B^l_s u_m u^j + k_{34} E^{jls m} B^i_s u_m u^k +$$

$$+ k_{35} E^{ijsm} B^l_s u_m u^k$$

5) Класс  $\infty : m$ . Группа состоит из преобразований, переводящих в себя цилиндр с одинаково ориентированными основаниями. Образующие элементы группы: ось бесконечного порядка и перпендикулярная к ней зеркальная плоскость симметрии

$$A^i = ku^i, \quad A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 B^{ij} + k_3 \Omega^{ij} + k_4 u^i u^j$$

$$A^{ijk} = A^{ijk} (\infty / \infty \cdot m) + k_5 B^{ij} u^k + k_6 B^{ik} u^j + k_7 B^{jk} u^i + k_8 \Omega^{ij} u^k + k_9 \Omega^{ik} u^j + k_{10} \Omega^{jk} u^i$$

$$A^{ijkl} = A^{ijkl} (m \cdot \infty : m) + k_{24} \gamma^{ij} \Omega^{kl} + k_{25} \gamma^{ik} \Omega^{jl} + k_{26} \gamma^{il} \Omega^{jk} + k_{27} \gamma^{kl} \Omega^{ij} + k_{28} \gamma^{jl} \Omega^{ik} +$$

$$+ k_{29} \gamma^{jk} \Omega^{il} + k_{30} B^{ij} \Omega^{kl} + k_{31} B^{ik} \Omega^{jl} + k_{32} B^{kl} \Omega^{ij} + k_{33} \Omega^{kl} u^i u^j + k_{34} \Omega^{jl} u^i u^k +$$

$$+ k_{35} \Omega^{il} u^j u^k + k_{36} \Omega^{jk} u^i u^l + k_{37} \Omega^{ik} u^j u^l + k_{38} \Omega^{ij} u^k u^l$$

где тензоры  $B^{ij}$  и  $\Omega^{ij}$  определены условием: матрицы из их компонент можно одновременно пространственным преобразованием координат собственной системы от-

счета привести к виду  $\|B^{*ij}\|$  и  $\|\Omega^{*ij}\|$  ( $i, j = 1, 2, 3, 4$ ) в которых компоненты не равные нулю будут  $B^{*33} = 1, Q^{*12} = -Q^{*21} = 1$ .

б) Класс  $\infty \cdot m$  (коническая симметрия). Группа состоит из преобразований, переводящих конус в себя. Образующие элементы группы: ось бесконечного порядка и проходящая через нее зеркальная плоскость симметрии

$$A^i = k_1 b^i + k_2 u^i$$

$$A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 b^i b^j + k_3 b^i u^j + k_4 b^j u^i + k_5 u^i u^j$$

$$A^{ijk} = A^{ijk}(\infty / \infty \cdot m) + k_5 \gamma^{ij} b^k + k_6 \gamma^{ik} b^j + k_7 \gamma^{kj} b^i + k_8 b^i b^j b^k + k_9 b^i b^j u^k +$$

$$+ k_{10} b^i b^k u^j + k_{11} b^j b^k u^i + k_{12} b^i u^j u^k + k_{13} b^k u^i u^j + k_{14} b^j u^k u^i$$

$$A^{ijkl} = A^{ijkl}(\infty / \infty \cdot m) + k_{11} \gamma^{ij} b^k b^l + k_{12} \gamma^{ik} b^j b^l + k_{13} \gamma^{il} b^j b^k + k_{14} \gamma^{kl} b^i b^j +$$

$$+ k_{15} \gamma^{jl} b^i b^k + k_{16} \gamma^{jk} b^i b^l + k_{17} \gamma^{ij} b^k u^l + k_{18} \gamma^{ik} b^j u^l + k_{19} \gamma^{jk} b^i u^l + k_{20} \gamma^{ij} b^l u^k +$$

$$+ k_{21} \gamma^{il} u^k b^j + k_{22} \gamma^{jl} b^i u^k + k_{23} \gamma^{il} b^k u^j + k_{24} \gamma^{ik} b^l u^j + k_{25} \gamma^{kl} b^i u^j + k_{26} \gamma^{jk} b^l u^i +$$

$$+ k_{27} \gamma^{jl} b^k u^i + k_{28} \gamma^{lk} b^j u^i + k_{29} b^i b^j b^k b^l + k_{30} b^i b^j b^k u^l + k_{31} b^j b^k b^l u^i + k_{32} b^k b^l b^i u^j +$$

$$+ k_{33} b^l b^i b^j u^k + k_{34} b^i b^j u^k u^l + k_{35} b^j b^k u^l u^i + k_{36} b^k b^l u^i u^j + k_{37} b^l b^i u^j u^k + k_{38} b^j b^l u^i u^k +$$

$$+ k_{39} b^i b^k u^j u^l + k_{40} b^i u^j u^k u^l + k_{41} b^j u^i u^k u^l + k_{42} b^k u^i u^j u^l + k_{43} b^l u^i u^j u^k$$

Здесь вектор  $b^i$  в собственной системе координат пространственным преобразованием может быть приведен к виду  $(b^{*i}) = (0, 0, 1, 0)$ .

7) Класс  $\infty$  (гироконическая симметрия). Группа состоит из преобразований с детерминантом  $\neq 1$ , переводящих конус в себя. Образующий элемент группы — ось бесконечного порядка

$$A^i = k_1 b^i + k_2 u^i$$

$$A^{ij} = k_1 \gamma^{ij} + k_2 \omega^{ij} + k_3 b^i b^j + k_4 b^i u^j + k_5 b^j u^i + k_6 u^i u^j$$

$$A^{ijk} = A^{ijk}(\infty \cdot m) + k_{15} \omega^{ij} b^k + k_{16} \omega^{ik} b^j + k_{17} \omega^{jk} b^i + k_{18} \omega^{ij} u^k + k_{19} \omega^{ik} u^j + k_{20} \omega^{jk} u^i$$

$$A^{ijkl} = A^{ijkl}(\infty \cdot m) + k_{44} \gamma^{ij} \omega^{kl} + k_{45} \gamma^{ik} \omega^{jl} + k_{46} \gamma^{il} \omega^{jk} + k_{47} \gamma^{kl} \omega^{ij} +$$

$$+ k_{48} \gamma^{jl} \omega^{ik} + k_{49} \gamma^{jk} \omega^{il} + k_{50} \omega^{ij} b^k b^l + k_{51} \omega^{kl} b^i b^j + k_{52} \omega^{jl} b^i b^k + k_{53} \omega^{kl} b^j u^i + k_{54} \omega^{jl} b^k u^i +$$

$$+ k_{55} \omega^{jk} u^i b^l + k_{56} \omega^{kl} b^i u^j + k_{57} \omega^{il} b^k u^j + k_{58} \omega^{ik} b^l u^j + k_{59} \omega^{jl} b^i u^k + k_{60} \omega^{il} b^j u^k +$$

$$+ k_{61} \omega^{ij} b^l u^k + k_{62} \omega^{jk} b^i u^l + k_{63} \omega^{ik} b^j u^l + k_{64} \omega^{ij} b^k u^l + k_{65} \omega^{kl} u^i u^j + k_{66} \omega^{jl} u^i u^k +$$

$$+ k_{67} \omega^{jk} u^i u^l + k_{68} \omega^{il} u^j u^k + k_{69} \omega^{ik} u^j u^l + k_{70} \omega^{ij} u^k u^l$$

Вектор  $b^i$  здесь тот же, что и для группы  $(\infty \cdot m)$ , а через  $\omega^{ij}$  обозначены компоненты тензора

$$\omega^{ij} = E^{ijkl} b_k u_l$$

В написанных равенствах коэффициенты  $k_1, k_2, \dots$  являются произвольными скалярными функциями любых величин.

Если тензор  $A$  зависит от тензорных аргументов  $A, A_2, \dots, A_n$  и обладает симметрией одной из текстур, то приведенные формулы дают общий вид такой зависимости, причем коэффициенты  $k_1, k_2, \dots$  представляют собой функции от совместных инвариантов системы тензоров  $A_1, \dots, A_n$ . Наличие у тензора  $A$  более широкой группы симметрии влечет за собой связи между коэффициентами  $k_1, k_2, \dots$ .

Автор благодарит Л. И. Седова и В. В. Лохина за обсуждение работы.

Поступила 22 II 1966

Научно-исследовательский институт механики  
Московского государственного университета

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Л о х и н В. В., С е д о в Л. И. Нелинейные тензорные функции от нескольких тензорных аргументов. ПММ, 1963, т. 27, вып. 3, стр. 393—417.