

риальной точки. Суммирование происходит по всем таким материальным точкам, причем индекс суммирования опущен.

Шаровая часть этого тензора \underline{J}

$$J_0 \equiv \frac{1}{2} J_{ij} g^{ij} = \sum m x^k x_k \quad (4.46)$$

называется полярным моментом инерции, а диагональные члены в прямоугольной декартовой системе координат — осевыми моментами инерции. Например,

$$J_{11} = \sum m [(x_2)^2 + (x_3)^2] \quad (4.47)$$

— осевой момент инерции относительно оси x_1 .

Упражнение 4.16. Образовать девиатор тензора момента инерции

$$\bar{J}_{ij} = J_{ij} - \frac{2}{3} J_0 g_{ij} \quad (4.48)$$

и записать его выражения в случае прямоугольной декартовой системы координат. ●

В этом случае его диагональные члены называются моментом инерции относительно соответствующей плоскости, а недиагональные (общие для полного тензора и его девиатора) — центробежными моментами инерции.

§ 5. Тензоры третьего ранга

В этом параграфе рассмотрим представление некоторых тензоров, наиболее часто встречающихся в приложениях. Это представление будет напоминать представление тензора второго ранга, которое было дано в виде суммы антисимметричного тензора (псевдовектора), шарового тензора (скаляра) и девиатора.

Рассмотрим тензор третьего ранга

$$\underline{a} = a_{ijk} \vec{e}^i \otimes \vec{e}^j \otimes \vec{e}^k. \quad (5.1)$$

Очевидно, его уже нельзя, как тензор второго ранга, представить в виде суммы антисимметричного и симметричного тензоров. Поэтому выделим из него составляющую, антисимметричную по всем трем индексам, и составляющую, симметричную по всем трем индексам. Оставшуюся часть обозначим через

$$\tilde{b} = b_{ijk} \vec{e}^i \otimes \vec{e}^j \otimes \vec{e}^k, \quad (5.2)$$

тогда

$$\begin{aligned} a_{ijk} &= \overset{1}{\tilde{a}}_{ijk} + \overset{2}{a}_{ijk} + b_{ijk}, \\ \overset{1}{a}_{ijk} &\equiv a_{[ijk]}; \quad \overset{2}{a}_{ijk} \equiv a_{(ijk)}. \end{aligned} \quad (5.3)$$

Легко подсчитать, что первое слагаемое в правой части (5.3) содержит всего одну независимую компоненту, причем

$$\begin{aligned} \overset{1}{\tilde{a}} &= a_{[ijk]} \vec{e}^i \otimes \vec{e}^j \otimes \vec{e}^k = a_{ijk} \vec{e}^i \wedge \vec{e}^j \wedge \vec{e}^k, \\ \overset{1}{a}_{123} &= \frac{1}{6\sqrt{g}} \epsilon^{ijk} a_{ijk}, \end{aligned} \quad (5.4)$$

т. е. тензору $\overset{1}{\tilde{a}}$ ставится в соответствие псевдоскаляр. Второе слагаемое содержит десять независимых компонент: $\overset{2}{a}_{111}, \overset{2}{a}_{222}, \overset{2}{a}_{333}, \overset{2}{a}_{122}, \overset{2}{a}_{133}, \overset{2}{a}_{211}, \overset{2}{a}_{233}, \overset{2}{a}_{311}, \overset{2}{a}_{322}, \overset{2}{a}_{123}$. При этом из этого тензора можно образовать вектор путем свертки

$$a_{(ijk)} g^{ij} = p_k. \quad (5.5)$$

Выделяя эту векторную составляющую, получим

$$\overset{2}{a}_{ijk} \equiv \frac{3}{5} p_{(i} g_{jk)} + s_{ijk}, \quad (5.6)$$

где

$$s_{ijk} \equiv a_{(ijk)} - \frac{3}{5} p_{(i} g_{jk)} \quad (5.7)$$

— так называемый *септор* [13], который имеет семь независимых компонент (отсюда и название).

Так как тензор \tilde{a} (5.1) имеет 27 компонент, то на долю тензора \tilde{b} (5.2) остается 16 независимых компонент. Записав разложение (5.3) для a_{kij} и a_{jki} и воспользовавшись определениями (3.7) и (3.11) гл. 1, получим тождество

$$b_{ijk} + b_{kij} + b_{jki} = 0. \quad (5.8)$$

Упражнение 5.1. Показать, что для компонент тензора (5.2), удовлетворяющих тождеству (5.8), справедливо представление

$$b_{i/k} = \frac{2}{3} (b_{[i]jk} + b_{[ik]j}) + \frac{2}{3} (b_{i[jk]} + b_{j[ik]}). \quad (5.9)$$

Упражнение 5.2. Доказать, используя формулу (5.9), что

$$\epsilon^{ijk} b_{i/k} \equiv 0. \quad \bullet \quad (5.10)$$

Так как каждому антисимметричному тензору второго ранга можно поставить в соответствие псевдотензор и, наоборот, каждому псевдотензору — антисимметричный тензор второго ранга (формулы (2.35) и (2.36)), то тензору третьего ранга

$$\underline{b} \equiv b_{[i]jk} \vec{e}^i \otimes \vec{e}^j \otimes \vec{e}^k, \quad (5.11)$$

кососимметричному по первым двум индексам, можно поставить в соответствие псевдотензор второго ранга

$$\underline{\omega} = \omega^l_j \vec{e}_l \otimes \vec{e}^j = \omega^{lj} \vec{e}_l \otimes \vec{e}_j \quad (5.12)$$

по формуле

$$b_{[i]jk} = \sqrt{g} \epsilon_{ijm} \omega^m_k = \sqrt{g} \epsilon_{mij} g_{kl} \omega^{lm}. \quad (5.13)$$

Аналогично вводим псевдотензор второго ранга

$$\underline{v} = v^l_j \vec{e}_l \otimes \vec{e}_j = v^{lj} \vec{e}_l \otimes \vec{e}_j, \quad (5.14)$$

такой, что

$$b_{i[jk]} = \sqrt{g} \epsilon_{mjk} v^m_i = \sqrt{g} \epsilon_{kmj} g_{il} v^{lm}. \quad (5.15)$$

Упражнение 5.3. Используя формулу (2.3), показать, что из (5.13) следует

$$\omega^{ln} = \frac{1}{2\sqrt{g}} \epsilon^{ljn} b_{[i]jk} g^{ki} = \frac{1}{2\sqrt{g}} g^{kl} \epsilon^{ljn} b_{i/jk}. \quad (5.16)$$

Упражнение 5.4. Показать, что из формулы (5.15) следует выражение для тензора \underline{v} :

$$v^{ln} = \frac{1}{2\sqrt{g}} \epsilon^{njk} b_{i[jk]} g^{il} = \frac{1}{2\sqrt{g}} g^{il} \epsilon^{njk} b_{i/jk}. \quad \bullet \quad (5.17)$$

Таким образом, компоненты тензора \underline{b} можно представить, используя формулы (5.13) и (5.15), в виде

$$b_{ijk} = \frac{4}{3} \sqrt{g} [\epsilon_{mi(j} g_{k)} \omega^{lm} + \epsilon_{km(j} g_{i)} \nu^{lm}]. \quad (5.18)$$

Упражнение 5.5. Показать, что из выражений (5.16) и (5.17) следует, что

$$\omega^{ln} g_{ln} \equiv 0, \quad (5.19)$$

$$\nu^{ln} g_{ln} \equiv 0. \quad \bullet \quad (5.20)$$

Разобьем теперь тензоры $\underline{\omega}$ и $\underline{\nu}$ на симметричную и антисимметричную части:

$$\omega^{lm} = \omega^{(lm)} + \omega^{[lm]}, \quad (5.21)$$

$$\nu^{lm} = \nu^{(lm)} + \nu^{[lm]}, \quad (5.22)$$

причем, как следует из (5.19) и (5.20), симметричные части тензоров $\underline{\omega}$ и $\underline{\nu}$ являются девнаторами $\underline{\omega}^{(}$, $\underline{\nu}^{(}$, т. е. имеют по пяти независимым составляющим

$$\overline{\omega^{ln}} = \omega^{(ln)}, \quad (5.23)$$

$$\overline{\nu^{ln}} = \nu^{(ln)}. \quad (5.24)$$

Антисимметричные составляющие тензоров $\underline{\omega}$ и $\underline{\nu}$ можно выразить с помощью формулы (2.36) через соответствующие псевдовекторы

$$\omega^{[ij]} = \frac{1}{2\sqrt{g}} \epsilon^{kij} \omega_k, \quad (5.25)$$

$$\nu^{[ij]} = \frac{1}{2\sqrt{g}} \epsilon^{kij} \nu_k, \quad (5.26)$$

где согласно (2.35)

$$\omega_k \equiv \sqrt{g} \epsilon_{kilm} \omega^{[lm]} = \sqrt{g} \epsilon_{kilm} \omega^{lm}, \quad (5.27)$$

$$\nu_k \equiv \sqrt{g} \epsilon_{kilm} \nu^{[lm]} = \sqrt{g} \epsilon_{kilm} \nu^{lm}; \quad (5.28)$$

причем так как $\underline{\omega}$ и $\underline{\nu}$ — псевдотензоры, то $\overrightarrow{\omega}$ и $\overrightarrow{\nu}$ — истинные векторы.

Таким образом, тензор \underline{b} может быть выражен через два вектора $\overrightarrow{\omega}$ и $\overrightarrow{\nu}$ и два девнатора псевдотензоров $\underline{\omega}^{(}$ и $\underline{\nu}^{(}$, которые в общей сложности имеют 16

независимых компонент. Подставляя выражения (5.21) — (5.26) в (5.18) и используя формулы (2.3), получим

$$b_{ijk} = \frac{2}{3} (g_{jk}\omega_i - g_{ij}\nu_k - g_{i(j}\omega_k) + g_{k(i}\nu_j)) + \\ + \frac{4}{3} \sqrt{g} [\epsilon_{mi(j}g_k)\bar{\omega}^{im} + \epsilon_{km(j}g_l)\bar{\nu}^{im}]. \quad (5.29)$$

Итак, искомое представление произвольного тензора третьего ранга \underline{a} имеет вид

$$a_{ijk} = a_{[ijk]} + \frac{3}{5} p_{(i}g_{jk)} + \frac{2}{3} (g_{jk}\omega_i - g_{i(j}\omega_k) - \\ - g_{ij}\nu_k + g_{k(i}\nu_j)) + \frac{4}{3} g (\epsilon_{mi(j}g_k)\bar{\omega}^{im} + \epsilon_{km(j}g_l)\bar{\nu}^{im}) + s_{ijk}, \quad (5.30)$$

где компоненты векторов \vec{p} , $\vec{\omega}$, $\vec{\nu}$ выражаются соответственно по формулам (5.5), (5.25), (5.26), девятиаторов $\vec{\omega}$ и $\vec{\nu}$ — (5.23), (5.16); (5.24), (5.17), а септора s — по формуле (5.7).

Пусть теперь тензор \underline{a} (5.1) симметричен по первым двум индексам. Именно такие тензоры чаще всего встречаются в физике. Рассмотрим для простоты прямоугольную декартову систему координат. Как отмечалось в § 1, в такой системе координат исчезает разница между ковариантными и контравариантными компонентами, а фундаментальная матрица совпадает с символами Кронекера δ_{ij} . Тогда (5.1) можно записать в виде

$$\underline{a} = a_{ijk} \vec{k}_i \otimes \vec{k}_j \otimes \vec{k}_k; \quad a_{ijk} = a_{jik}. \quad (5.31)$$

Обозначим теперь компоненты векторов, полученные сверткой тензора (5.31) с единичным тензором, следующим образом:

$$a_{ijk}\delta_{ij} \equiv p_k, \quad (5.32)$$

$$a_{ijk}\delta_{jk} \equiv q_i. \quad (5.33)$$

Компоненты септора s_{ijk} обладают, очевидно, следующими свойствами:

$$s_{ijk}\delta_{ij}=0, s_{ijk}\delta_{jk}=0, s_{ijk}\epsilon_{ijk}=\theta. \quad (5.34)$$

Тем самым накладываются 11 ограничительных соотношений на, вообще говоря, 18 независимых компонент тензора третьего ранга, симметричного по первым двум индексам. Следовательно, и в этом случае имеется только семь независимых компонент септора.

Упражнение 5.6. Доказать, что компоненты ортогонального тензора (5.31) представляются в виде

$$a_{ijk} = \frac{2}{5} p_k \delta_{ij} - \frac{1}{5} p_{(i} \delta_{j)k} - \frac{1}{5} q_k \delta_{ij} + \\ + \frac{3}{5} q_{(i} \delta_{j)k} + \frac{2}{3} \epsilon_{km(i} \bar{\omega}_{j)m} + s_{ijk}, \quad (5.35)$$

где $\bar{\omega}_{jm}$ — компоненты девиатора симметричного тензора $\bar{\omega} = \bar{\omega}_{ij} \vec{k}_i \otimes \vec{k}_j$, определяемые соотношениями

$$\bar{\omega}_{in} \equiv a_{ijk} \epsilon_{jkn} + \frac{1}{2} \epsilon_{ikn} (q_k - p_k). \quad (5.36)$$

Упражнение 5.7. Показать, что в произвольной криволинейной системе координат представление (5.35) имеет вид

$$a_{ijk} = \frac{2}{5} p_k g_{ij} - \frac{1}{5} p_{(i} g_{j)k} - \frac{1}{5} q_k g_{ij} + \\ + \frac{3}{5} q_{(i} g_{j)k} + \frac{2}{3} \sqrt{g} \epsilon_{km(i} g_{j)l} \bar{\omega}^{lm} + s_{ijk}, \quad (5.37)$$

где

$$p_k \equiv a_{ijk} g^{lj}, \quad q_i \equiv a_{ijk} g^{jk}, \quad (5.38)$$

$$\bar{\omega}^{ln} \equiv \frac{1}{\sqrt{g}} [g^{kl} \epsilon^{ijn} a_{ijk}] + \frac{1}{2} \epsilon^{kln} (q_k - p_k), \quad (5.39)$$

а компоненты септора удовлетворяют соотношениям

$$s_{ijk} g^{ij} = 0, s_{ijk} g^{jk} = 0, s_{ijk} \epsilon^{ijk} = 0. \quad (5.40)$$

§ 6. Тензоры четвертого ранга

Рассмотрим теперь тензор четвертого ранга

$$C = c^{ijkl} \vec{e}_i \otimes \vec{e}_j \otimes \vec{e}_k \otimes \vec{e}_l. \quad (6.1)$$

Пусть выполняются свойства, связанные с симметри-