

§ 2. Первые члены разложения силовой функции произвольного притягивающего тела

Разложения, полученные нами в предыдущем параграфе, имеют совершенно общий характер, т. е. дают общее выражение для силовой функции произвольного притягивающего тела в виде некоторого бесконечного ряда, структура общего члена которого установлена приведенными выше формулами.

Однако в практических приложениях, обыкновенно используются только несколько первых членов подобных рядов, а поэтому полезно привести формулы, дающие развернутые выражения этих первых членов. Мы ограничимся выписыванием только первых пяти членов, т. е. найдем выражения сферических функций или сферических многочленов для $n = 0, 1, 2, 3, 4$.

Прежде всего, составим для указанных значений n многочлены $\bar{P}_n(P, M)$, определяемые формулой (5.22).

Имеем

$$\bar{P}_0(P, M) = P_0(\cos \gamma) = 1. \quad (5.29)$$

Далее, так же просто получаем

$$\bar{P}_1(P, M) = rr'P_1(\cos \gamma) = rr' \cos \gamma = xx' + yy' + zz'. \quad (5.30)$$

Полагая теперь $n = 2$, находим

$$\bar{P}_2(P, M) = r^2r'^2P_2(\cos \gamma) = r^2r'^2 \left(\frac{3}{2} \cos^2 \gamma - \frac{1}{2} \right),$$

откуда

$$\bar{P}_2(P, M) = \frac{3}{2} (xx' + yy' + zz')^2 - \frac{1}{2} r'^2 (x^2 + y^2 + z^2),$$

или в развернутом виде

$$\begin{aligned} \bar{P}_2(P, M) = & \frac{x^2}{2} (3x'^2 - r'^2) + \frac{y^2}{2} (3y'^2 - r'^2) + \\ & + \frac{z^2}{2} (3z'^2 - r'^2) + 3xy \cdot x'y' + 3xz \cdot x'z' + 3yz \cdot y'z'. \end{aligned} \quad (5.31)$$

Далее, для $n = 3$ получаем

$$\begin{aligned} \bar{P}_3(P, M) = r^3r'^3P_3(\cos \gamma) = r^3r'^3 \left(\frac{5}{2} \cos^3 \gamma - \frac{3}{2} \cos \gamma \right) = \\ = \frac{5}{2} (rr' \cos \gamma)^3 - \frac{3}{2} (rr' \cos \gamma) r^2r'^2 \end{aligned}$$

или

$$\bar{P}_3(P, M) = \frac{5}{2} (xx' + yy' + zz')^3 - \\ - \frac{3}{2} r'^2 (xx' + yy' + zz')(x^2 + y^2 + z^2),$$

а в развернутом виде

$$\bar{P}_3(P, M) = x^3 \left(\frac{5}{2} x'^3 - \frac{3}{2} x' r'^2 \right) + x^2 y \left(\frac{15}{2} y' x'^2 - \frac{3}{2} y' r'^2 \right) + \\ + x^2 z \left(\frac{15}{2} z' x'^2 - \frac{3}{2} z' r'^2 \right) + x y^2 \left(\frac{15}{2} x' y'^2 - \frac{3}{2} x' r'^2 \right) + \\ + 15 x y z \cdot x' y' z' + x z^2 \left(\frac{15}{2} x' z'^2 - \frac{3}{2} x' r'^2 \right) + \\ + y^3 \left(\frac{5}{2} y'^3 - \frac{3}{2} y' r'^2 \right) + y^2 z \left(\frac{15}{2} z' y'^2 - \frac{3}{2} z' r'^2 \right) + \\ + y z^2 \left(\frac{15}{2} y' z'^2 - \frac{3}{2} y' r'^2 \right) + z^3 \left(\frac{5}{2} z'^3 - \frac{3}{2} z' r'^2 \right). \quad (5.32)$$

Наконец, для $n=4$ находим

$$\bar{P}_4(P, M) = r^4 r'^4 P_4(\cos \gamma) = r^4 r'^4 \left(\frac{35}{8} \cos^4 \gamma - \frac{30}{8} \cos^2 \gamma + \frac{3}{8} \right) = \\ = \frac{35}{8} (r r' \cos \gamma)^4 - \frac{30}{8} (r r' \cos \gamma)^2 r^2 r'^2 + \frac{3}{8} r^4 r'^4$$

или

$$\bar{P}_4(P, M) = \frac{35}{8} (xx' + yy' + zz')^4 - \\ - \frac{30}{8} (xx' + yy' + zz')^2 (x^2 + y^2 + z^2) r'^2 + \\ + \frac{3}{8} (x^2 + y^2 + z^2)^2 \cdot r'^4,$$

а в развернутом виде имеем

$$\bar{P}_4(P, M) = x^4 \left(\frac{35}{8} x'^4 - \frac{30}{8} x'^2 r'^2 + \frac{3}{8} r'^4 \right) + \\ + x^3 y \left(\frac{35}{2} x'^3 y' - \frac{15}{2} x' y' r'^2 \right) + x^3 z \left(\frac{35}{2} x'^3 z' - \frac{15}{2} x' z' r'^2 \right) + \\ + x^2 y^2 \left(\frac{105}{4} x'^2 y'^2 - \frac{15}{4} x'^2 r'^2 - \frac{15}{4} y'^2 r'^2 + \frac{3}{4} r'^4 \right) + \\ + x^2 z^2 \left(\frac{105}{4} x'^2 z'^2 - \frac{15}{4} x'^2 r'^2 - \frac{15}{4} z'^2 r'^2 + \frac{3}{4} r'^4 \right) + \\ + x^2 y z \left(\frac{105}{2} x'^2 y' z' - \frac{30}{4} y' z' r'^2 \right) + x y^3 \left(\frac{35}{2} x' y'^3 - \frac{30}{4} x' y' r'^2 \right) +$$

$$\begin{aligned}
& +xy^2z\left(\frac{105}{2}x'y'^2z' - \frac{30}{4}x'z'r'^2\right) +xyz^2\left(\frac{105}{2}x'y'z'^2 - \frac{30}{4}x'y'r'^2\right) + \\
& +xz^3\left(\frac{35}{2}x'z'^3 - \frac{30}{4}x'z'r'^2\right) +y^4\left(\frac{35}{8}y'^4 - \frac{30}{8}y'^2r'^2 + \frac{3}{8}r'^4\right) + \\
& +y^3z\left(\frac{35}{2}y'^3z' - \frac{30}{4}y'z'r'^2\right) + \\
& +y^2z^2\left(\frac{105}{4}y'^2z'^2 - \frac{30}{8}z'^2r'^2 - \frac{30}{8}y'^2r'^2 + \frac{3}{4}r'^4\right) + \\
& +yz^3\left(\frac{35}{2}y'z'^3 - \frac{30}{4}y'z'r'^2\right) +z^4\left(\frac{35}{8}z'^4 - \frac{30}{8}z'^2r'^2 + \frac{3}{8}r'^4\right).
\end{aligned} \tag{5.33}$$

Переходим теперь к вычислению многочленов U_n и \tilde{U}_n . Так как

$$U_n(x, y, z) = \int_{(T)} \bar{P}_n(P, M) dm,$$

то, полагая последовательно $n = 0, 1, 2, 3, 4$, мы найдем

$$U_0(x, y, z) = \int_{(T)} dm = m, \tag{5.34}$$

где m есть вся масса притягивающего тела.

Далее,

$$\begin{aligned}
U_1(x, y, z) &= x \int_{(T)} x' dm + y \int_{(T)} y' dm + z \int_{(T)} z' dm = \\
&= m(\bar{x}\bar{x} + \bar{y}\bar{y} + \bar{z}\bar{z}),
\end{aligned} \tag{5.35}$$

где $\bar{x}, \bar{y}, \bar{z}$ суть координаты центра инерции притягивающего тела T . Если, в частности, начало координат совпадает с центром инерции тела T , то $\bar{x} = \bar{y} = \bar{z} = 0$ и формула (5.35) показывает, что в этом случае $U_1(x, y, z) \equiv 0$.

Для $n = 2$ находим

$$\begin{aligned}
U_2(x, y, z) &= \frac{x^2}{2} \int_{(T)} (3x'^2 - r'^2) dm + \frac{y^2}{2} \int_{(T)} (3y'^2 - r'^2) dm + \\
&+ \frac{z^2}{2} \int_{(T)} (3z'^2 - r'^2) dm + 3xy \int_{(T)} x'y' dm + \\
&+ 3xz \int_{(T)} x'z' dm + 3yz \int_{(T)} y'z' dm.
\end{aligned}$$

Введем в рассмотрение моменты инерции тела T относительно осей координат, а также центробежные моменты инерции, определяемые обычными формулами теоретической механики

$$A = \int_{(T)} (y'^2 + z'^2) dm, \quad B = \int_{(T)} (z'^2 + x'^2) dm, \quad C = \int_{(T)} (x'^2 + y'^2) dm$$

и

$$D = \int_{(T)} x' y' dm, \quad E = \int_{(T)} x' z' dm, \quad F = \int_{(T)} y' z' dm.$$

Тогда выражение для U_2 напишется, как легко проверить, в следующем виде:

$$U_2(x, y, z) = \frac{x^2}{2}(B + C - 2A) + \frac{y^2}{2}(C + A - 2B) + \\ + \frac{z^2}{2}(A + B - 2C) + 3Dxy + 3Exz + 3Fyz: \quad (5.36)$$

Если, в частности, направления осей координат совпадают с направлениями главных осей инерции тела T , то, как известно, $D = E = F = 0$, и формула (5.36) примет более простой вид

$$U_2 = \frac{x^2}{2}(B + C - 2A) + \frac{y^2}{2}(C + A - 2B) + \\ + \frac{z^2}{2}(A + B - 2C). \quad (5.36')$$

Многочлен U_2 можно еще представить в следующем виде:

$$U_2(x, y, z) = \frac{r^2}{2} [A + B + C - 3J], \quad (5.37)$$

где

$$J = A \left(\frac{x}{r}\right)^2 + B \left(\frac{y}{r}\right)^2 + C \left(\frac{z}{r}\right)^2 - 2D \frac{x}{r} \frac{y}{r} - 2E \frac{x}{r} \frac{z}{r} - 2F \frac{y}{r} \frac{z}{r}$$

есть момент инерции тела T относительно прямой OP , соединяющей начало координат с притягиваемой точкой P .

Далее, для $n = 3$ имеем

$$U_3(x, y, z) = U_3^{(3, 0, 0)} x^3 + U_3^{(2, 1, 0)} x^2 y + U_3^{(2, 0, 1)} x^2 z + \\ + U_3^{(1, 2, 0)} x y^2 + U_3^{(1, 1, 1)} x y z + U_3^{(1, 0, 2)} x z^2 + \\ + U_3^{(0, 3, 0)} y^3 + U_3^{(0, 2, 1)} y^2 z + U_3^{(0, 1, 2)} y z^2 + U_3^{(0, 0, 3)} z^3, \quad (5.38)$$

где коэффициенты, ввиду (5.32), определяются формулами

$$U_3^{(3, 0, 0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (5x'^2 - 3r'^2) x' dm,$$

$$U_3^{(2, 1, 0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (15x'^2 - 3r'^2) y' dm,$$

$$U_3^{(2, 0, 1)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (15x'^2 - 3r'^2) z' dm,$$

$$U_3^{(1, 2, 0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (15y'^2 - 3r'^2) x' dm,$$

$$U_3^{(1, 1, 1)} = 15 \int_{(T)} x' y' z' dm,$$

$$U_3^{(1, 0, 2)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (15z'^2 - 3r'^2) x' dm,$$

$$U_3^{(0, 3, 0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (5y'^2 - 3r'^2) y' dm,$$

$$U_3^{(0, 2, 1)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (15y'^2 - 3r'^2) z' dm,$$

$$U_3^{(0, 1, 2)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (15z'^2 - 3r'^2) y' dm,$$

$$U_3^{(0, 0, 3)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} (5z'^2 - 3r'^2) z' dm.$$

Наконец, для $n = 4$ имеем

$$\begin{aligned} U_4(x, y, z) = & U_4^{(4, 0, 0)} x^4 + U_4^{(3, 1, 0)} x^3 y + U_4^{(3, 0, 1)} x^3 z + \\ & + U_4^{(2, 2, 0)} x^2 y^2 + U_4^{(2, 0, 2)} x^2 z^2 + U_4^{(2, 1, 1)} x^2 y z + U_4^{(1, 3, 0)} x y^3 + \\ & + U_4^{(1, 2, 1)} x y^2 z + U_4^{(1, 1, 2)} x y z^2 + U_4^{(1, 0, 3)} x z^3 + U_4^{(0, 4, 0)} y^4 + \\ & + U_4^{(0, 3, 1)} y^3 z + U_4^{(0, 2, 2)} y^2 z^2 + U_4^{(0, 1, 3)} y z^3 + U_4^{(0, 0, 4)} z^4. \end{aligned} \quad (5.39)$$

где коэффициенты, ввиду (5.33), определяются формулами

$$U_4^{(4, 0, 0)} = \frac{1}{8} \int_{(T)} (35x'^4 - 30x'^2r'^2 + 3r'^4) dm,$$

$$U_4^{(3, 1, 0)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} (7x'^2 - 3r'^2) x'y' dm,$$

$$U_4^{(3, 0, 1)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} (7x'^2 - 3r'^2) x'z' dm,$$

$$U_4^{(2, 2, 0)} = \frac{3}{4} \int_{(T)} (35x'^2y'^2 - 5x'^2r'^2 - 5y'^2r'^2 + r'^4) dm,$$

$$U_4^{(2, 0, 2)} = \frac{3}{4} \int_{(T)} (35x'^2z'^2 - 5x'^2r'^2 - 5z'^2r'^2 + r'^4) dm,$$

$$U_4^{(2, 1, 1)} = \frac{15}{2} \int_{(T)} (7x'^2 - r'^2) y'z' dm,$$

$$U_4^{(1, 3, 0)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} (7y'^2 - 3r'^2) x'y' dm,$$

$$U_4^{(1, 2, 1)} = \frac{15}{2} \int_{(T)} (7y'^2 - r'^2) x'z' dm,$$

$$U_4^{(1, 1, 2)} = \frac{15}{2} \int_{(T)} (7z'^2 - r'^2) x'y' dm,$$

$$U_4^{(1, 0, 3)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} (7z'^2 - 3r'^2) x'z' dm,$$

$$U_4^{(0, 4, 0)} = \frac{1}{8} \int_{(T)} (35y'^4 - 30y'^2r'^2 + 3r'^4) dm,$$

$$U_4^{(0, 3, 1)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} (7y'^2 - 3r'^2) y'z' dm,$$

$$U_4^{(0, 2, 2)} = \frac{3}{4} \int_{(T)} (35y'^2z'^2 - 5z'^2r'^2 - 5y'^2r'^2 + r'^4) dm.$$

$$U_4^{(0, 1, 3)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} (7z'^2 - 3r'^2) y' z' dm,$$

$$U_4^{(0, 0, 4)} = \frac{1}{8} \int_{(T)} (35z'^4 - 30z'^2 r'^2 + 3r'^4) dm.$$

Вычисленные многочлены позволяют написать следующее приближенное выражение для силовой функции:

$$U = f\mu \left\{ \frac{m}{r} + \frac{U_1(x, y, z)}{r^3} + \frac{U_2(x, y, z)}{r^5} + \right. \\ \left. + \frac{U_3(x, y, z)}{r^7} + \frac{U_4(x, y, z)}{r^9} + \dots \right\}.$$

Если же начало координат взять в центре инерции тела, а за координатные оси принять главные центральные оси инерции, то будем иметь следующее выражение:

$$U = f\mu \left\{ \frac{m}{r} + \frac{A + B + C - 3J}{2r^3} + \frac{U_3(x, y, z)}{r^7} + \frac{U_4(x, y, z)}{r^9} + \dots \right\}.$$

Заметим, что на практике большей частью можно ограничиться только двумя первыми членами ряда и писать

$$U = f\mu \left\{ \frac{m}{r} + \frac{A + B + C - 3J}{2r^3} + \dots \right\}. \quad (5.40)$$

В двух последних формулах буквы A , B , C обозначают главные центральные моменты инерции тела T (одномерного, двумерного или трехмерного), а

$$J = A \left(\frac{x}{r} \right)^2 + B \left(\frac{y}{r} \right)^2 + C \left(\frac{z}{r} \right)^2.$$

Нетрудно получить оценку для остаточного члена ряда, стоящего в фигурных скобках. Действительно, полагая

$$W_n = \frac{U_{n+1}}{r^{2n+3}} + \frac{U_{n+2}}{r^{2n+5}} + \dots$$

и используя оценку остаточного члена разложения обратного расстояния, отмеченную в § 1, мы выведем без труда

$$|W_n| \leq \frac{m}{r} \frac{\left(\frac{\bar{r}}{r} \right)^{n+1}}{1 - \frac{\bar{r}}{r}}.$$

В частности, для формулы (5.40) имеем оценку

$$|W_2| \leq \frac{m}{r} \frac{\left(\frac{\bar{r}}{r}\right)^3}{1 - \frac{\bar{r}}{r}}.$$

Перейдем теперь к рассмотрению многочленов \tilde{U}_n , определяемых формулой

$$\tilde{U}_n(x, y, z) = \int_{(T)} \frac{\bar{P}_n(P, M) dm}{r^{2n+1}},$$

полагая в которой последовательно $n = 0, 1, 2, 3, 4$, мы получаем

$$\tilde{U}_0(x, y, z) = \int_{(T)} \frac{dm}{r^1} = \text{const.} \quad (5.41)$$

Заметим, что выражение (5.41), помноженное на f_μ , даст значение силовой функции в начале координат, так что

$$U(0, 0, 0) = f_\mu \tilde{U}_0.$$

Далее, имеем

$$\tilde{U}_1(x, y, z) = \tilde{U}_1^{(1,0,0)}x + \tilde{U}_1^{(0,1,0)}y + \tilde{U}_1^{(0,0,1)}z, \quad (5.42)$$

где

$$\begin{aligned} \tilde{U}_1^{(1,0,0)} &= \int_{(T)} \frac{x' dm}{r'^3}, & \tilde{U}_1^{(0,1,0)} &= \int_{(T)} \frac{y' dm}{r'^3}, \\ \tilde{U}_1^{(0,0,1)} &= \int_{(T)} \frac{z' dm}{r'^3}, \end{aligned}$$

причем эти выражения, помноженные на f_μ , дадут значения составляющих силы притяжения, действующей на материальную точку массы μ , помещенную в начале координат.

Заметим вообще, что из формул (5.21) и (5.25) следует, что

$$f_\mu \tilde{U}_n^{(k_1, k_2, k_3)} = \frac{1}{k_1! k_2! k_3!} \left[\frac{\partial^{k_1+k_2+k_3} U}{\partial x^{k_1} \partial y^{k_2} \partial z^{k_3}} \right]_{\substack{x=0 \\ y=0 \\ z=0}}.$$

Действительно, ряд (5.21) есть не что иное, как разложение силовой функции $U(x, y, z)$ в ряд Тэйлора в окрест-

ности начала координат. Поэтому формулы, которые здесь приводятся, могут быть получены и непосредственным вычислением коэффициентов ряда Тэйлора для функции U .

Возвращаясь к вычислению многочленов \tilde{U}_n , мы имеем

$$\tilde{U}_2(x, y, z) = \tilde{U}_2^{(2,0,0)}x^2 + \tilde{U}_2^{(0,2,0)}y^2 + \tilde{U}_2^{(0,0,2)}z^2 + \\ + \tilde{U}_2^{(1,1,0)}xy + \tilde{U}_2^{(1,0,1)}xz + \tilde{U}_2^{(0,1,1)}yz, \quad (5.43)$$

где

$$\tilde{U}_2^{(2,0,0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} \frac{(3x'^2 - r'^2) dm}{r'^5},$$

$$\tilde{U}_2^{(0,2,0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} \frac{(3y'^2 - r'^2) dm}{r'^5},$$

$$\tilde{U}_2^{(0,0,2)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} \frac{(3z'^2 - r'^2) dm}{r'^5}, \quad \tilde{U}_2^{(1,1,0)} = 3 \int_{(T)} \frac{x'y' dm}{r'^5},$$

$$\tilde{U}_2^{(1,0,1)} = 3 \int_{(T)} \frac{x'z' dm}{r'^5}, \quad \tilde{U}_2^{(0,1,1)} = 3 \int_{(T)} \frac{y'z' dm}{r'^5}.$$

Затем, для $n=3$ получаем

$$\tilde{U}_3(x, y, z) = \tilde{U}_3^{(3,0,0)}x^3 + \tilde{U}_3^{(2,1,0)}x^2y + \tilde{U}_3^{(2,0,1)}x^2z + \\ + \tilde{U}_3^{(1,2,0)}xy^2 + \tilde{U}_3^{(1,1,1)}xyz + \tilde{U}_3^{(1,0,2)}xz^2 + \tilde{U}_3^{(0,3,0)}y^3 + \\ + \tilde{U}_3^{(0,2,1)}y^2z + \tilde{U}_3^{(0,1,2)}yz^2 + \tilde{U}_3^{(0,0,3)}z^3, \quad (5.44)$$

где

$$\tilde{U}_3^{(3,0,0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} \frac{(5x'^2 - 3r'^2)x' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(2,1,0)} = \frac{3}{2} \int_{(T)} \frac{(5x'^2 - r'^2)y' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(2,0,1)} = \frac{3}{2} \int_{(T)} \frac{(5x'^2 - r'^2)z' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(1,2,0)} = \frac{3}{2} \int_{(T)} \frac{(5y'^2 - r'^2)x' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(1,1,1)} = 15 \int_{(T)} \frac{x'y'z' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(1,0,2)} = \frac{3}{2} \int_{(T)} \frac{(5z'^2 - r'^2) x' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(0,3,0)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} \frac{(5y'^2 - 3r'^2) y' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(0,2,1)} = \frac{3}{2} \int_{(T)} \frac{(5y'^2 - r'^2) z' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(0,1,2)} = \frac{3}{2} \int_{(T)} \frac{(5z'^2 - r'^2) y' dm}{r'^7},$$

$$\tilde{U}_3^{(0,0,3)} = \frac{1}{2} \int_{(T)} \frac{(5z'^2 - 3r'^2) z' dm}{r'^7}.$$

Наконец, для $n = 4$ найдем

$$\begin{aligned} \tilde{U}_4(x, y, z) = & \tilde{U}_4^{(4,0,0)} x^4 + \tilde{U}_4^{(3,1,0)} x^3 y + \tilde{U}_4^{(3,0,1)} x^3 z + \\ & + \tilde{U}_4^{(2,2,0)} x^2 y^2 + \tilde{U}_4^{(2,0,2)} x^2 z^2 + \tilde{U}_4^{(2,1,1)} x^2 y z + \tilde{U}_4^{(1,3,0)} x y^3 + \\ & + \tilde{U}_4^{(1,2,1)} x y^2 z + \tilde{U}_4^{(1,1,2)} x y z^2 + \tilde{U}_4^{(1,0,3)} x z^3 + \tilde{U}_4^{(0,0,4)} y^4 + \\ & + \tilde{U}_4^{(0,3,1)} y^3 z + \tilde{U}_4^{(0,2,2)} y^2 z^2 + \tilde{U}_4^{(0,1,3)} y z^3 + \tilde{U}_4^{(0,0,4)} z^4, \end{aligned} \quad (5.45)$$

где -

$$\tilde{U}_4^{(4,0,0)} = \frac{1}{8} \int_{(T)} \frac{(35x'^4 - 30x'^2 r'^2 + 3r'^4) dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(3,1,0)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} \frac{(7x'^2 - 3r'^2) x' y' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(3,0,1)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} \frac{(7x'^2 - 3r'^2) x' z' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(2,2,0)} = \frac{3}{4} \int_{(T)} \frac{(35x'^2 y'^2 - 5x'^2 r'^2 - 5y'^2 r'^2 + r'^4) dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(2, 0, 2)} = \frac{3}{4} \int_{(T)} \frac{(35x'^2 z'^2 - 5x'^2 r'^2 - 5z'^2 r'^2 + r'^4) dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(2, 1, 1)} = \frac{15}{2} \int_{(T)} \frac{(7x'^2 - r'^2) y' z' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(1, 3, 0)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} \frac{(7y'^2 - 3r'^2) x' y' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(1, 2, 1)} = \frac{15}{2} \int_{(T)} \frac{(7y'^2 - r'^2) x' z' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(1, 1, 2)} = \frac{15}{2} \int_{(T)} \frac{(7z'^2 - r'^2) x' y' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(1, 0, 3)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} \frac{(7z'^2 - 3r'^2) x' z' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(0, 4, 0)} = \frac{1}{8} \int_{(T)} \frac{(35y'^4 - 30y'^2 r'^2 + 3r'^4) dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(0, 3, 1)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} \frac{(7y'^2 - 3r'^2) y' z' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(0, 2, 2)} = \frac{3}{4} \int_{(T)} \frac{(35y'^2 z'^2 - 5z'^2 r'^2 - 5y'^2 r'^2 + r'^4) dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(0, 1, 3)} = \frac{5}{2} \int_{(T)} \frac{(7z'^2 - 3r'^2) y' z' dm}{r'^9},$$

$$\tilde{U}_4^{(0, 0, 4)} = \frac{1}{8} \int_{(T)} \frac{(35z'^4 - 30z'^2 r'^2 + 3r'^4) dm}{r'^9}.$$

Разложение силовой функции для случая, когда $r < \underline{r}$, с точностью до членов четвертого порядка напишется теперь в виде

$$U(x, y, z) = f_{\mu} \{ \tilde{U}_0 + \tilde{U}_1(x, y, z) + \tilde{U}_2(x, y, z) + \\ + \tilde{U}_3(x, y, z) + \tilde{U}_4(x, y, z) + \dots \}.$$

Если обозначить через \tilde{W}_n остаточный член ряда, т. е. положить

$$\tilde{W}_n = \tilde{U}_{n+1}(x, y, z) + \tilde{U}_{n+2}(x, y, z) + \dots$$

то, подобно тому как было сделано выше, мы получим для этого остаточного члена следующую оценку:

$$|\tilde{W}_n| \leq \frac{m}{r} \frac{\left(\frac{r}{r}\right)^{n+1}}{1 - \frac{r}{r}}.$$

В заключение этого параграфа приведем первые члены разложения силовой функции U для случая $r > \bar{r}$ в полярных сферических координатах.

Подставляя для этого в формулу (5.40) вместо x, y, z их выражения в сферических координатах, мы получим после некоторых упрощений

$$U = f\mu \left\{ \frac{m}{r} + \frac{A+B-2C}{2r^3} P_2(\cos \theta) + \frac{3(B-A)}{4r^3} \sin^2 \theta \cos 2\lambda + \dots \right\}. \quad (5.46)$$

§ 3. Некоторые частные случаи разложения силовой функции

В предыдущем параграфе мы рассматривали задачу о разложении силовой функции притягивающего тела, форма и строение которого предполагались достаточно произвольными.

Точно так же и система координат, к которой относились притягивающее тело и притягиваемая точка, вообще оставалась какой угодно, и лишь в одном случае мы показали, как упрощается разложение, если за систему координат принять главные центральные оси инерции притягивающего тела.

В этом параграфе мы рассмотрим некоторые важные частные случаи, в которых притягивающее тело обладает некоторой геометрической и механической симметрией, вследствие чего разложение силовой функции надлежащим выбором системы координат может быть значительно упрощено.