

В заданной точке O выберем декартову систему осей координат $Oxyz$. Ось Ol образует с осями координат углы α, β, γ (рис. 30). По определению момента инерции относительно оси Ol имеем

$$J_l = \sum_{k=1}^N m_k d_k^2, \quad (20)$$

или для сплошных тел

$$J_l = \int d^2 dm.$$

В дальнейшем используется определение (20). Сплошные тела считаются разбитыми на N малых частей, принимаемых за точки.

Из прямоугольного треугольника $OA_k M_k$ получаем

$$d_k^2 = r_k^2 - (OA_k)^2, \quad (21)$$

где $r_k^2 = x_k^2 + y_k^2 + z_k^2$, x_k, y_k, z_k — координаты точки M_k . Отрезок OA_k является проекцией радиуса-вектора $\vec{r}_k = x_k \vec{i} + y_k \vec{j} + z_k \vec{k}$ на ось Ol . Для получения проекции вектора $\vec{r}_k$ на ось Ol его следует умножить скалярно на единичный вектор этой оси $\vec{l}^0 = \vec{i} \cos \alpha + \vec{j} \cos \beta + \vec{k} \cos \gamma$. Имеем

$$OA_k = \vec{r}_k \cdot \vec{l}^0 = (x_k \vec{i} + y_k \vec{j} + z_k \vec{k}) (\vec{i} \cos \alpha + \vec{j} \cos \beta + \vec{k} \cos \gamma) = x_k \cos \alpha + y_k \cos \beta + z_k \cos \gamma. \quad (22)$$

Умножая в (21) r_k^2 , выраженный через координаты точки M_k , на единицу в виде $\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$ и используя значение (22) для OA_k , получим

$$d_k^2 = (x_k^2 + y_k^2 + z_k^2)(\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma) - (x_k \cos \alpha + y_k \cos \beta + z_k \cos \gamma)^2 = (y_k^2 + z_k^2) \cos^2 \alpha + (z_k^2 + x_k^2) \cos^2 \beta + (x_k^2 + y_k^2) \cos^2 \gamma - 2y_k z_k \cos \beta \cos \gamma - 2z_k x_k \cos \gamma \cos \alpha - 2x_k y_k \cos \alpha \cos \beta. \quad (23)$$

Подставляя (23) в (20) и вынося косинусы углов за знаки сумм, имеем

282

$$J_l = \cos^2 \alpha \sum_{k=1}^N m_k (y_k^2 + z_k^2) + \cos^2 \beta \sum_{k=1}^N m_k (z_k^2 + x_k^2) + \cos^2 \gamma \sum_{k=1}^N m_k (x_k^2 + y_k^2) - 2 \cos \beta \cos \gamma \sum_{k=1}^N m_k y_k z_k - 2 \cos \gamma \cos \alpha \sum_{k=1}^N m_k z_k x_k - 2 \cos \alpha \cos \beta \sum_{k=1}^N m_k x_k y_k.$$

Учитывая, что

$$\sum_{k=1}^N m_k (y_k^2 + z_k^2) = J_x; \quad \sum_{k=1}^N m_k (z_k^2 + x_k^2) = J_y; \quad \sum_{k=1}^N m_k (x_k^2 + y_k^2) = J_z$$

— моменты инерции относительно осей координат, а

$$\sum_{k=1}^N m_k y_k z_k = J_{yz}; \quad \sum_{k=1}^N m_k z_k x_k = J_{zx}; \quad \sum_{k=1}^N m_k x_k y_k = J_{xy}$$

— центробежные моменты инерции относительно тех же осей, получим

$$J_l = J_x \cos^2 \alpha + J_y \cos^2 \beta + J_z \cos^2 \gamma - 2J_{yz} \cos \beta \cos \gamma - 2J_{zx} \cos \gamma \cos \alpha - 2J_{xy} \cos \alpha \cos \beta. \quad (24)$$

Для определения момента инерции J_l кроме углов α, β, γ , определяющих направление оси, необходимо знать в точке O шесть моментов инерции: $J_x, J_y, J_z, J_{yz}, J_{zx}, J_{xy}$. Их удобно расположить как элементы единой таблицы или матрицы:

$$(J) = \begin{pmatrix} J_x & -J_{xy} & -J_{xz} \\ -J_{yx} & J_y & -J_{yz} \\ -J_{zx} & -J_{zy} & J_z \end{pmatrix}. \quad (25)$$

Матрица, или таблица (25), составленная из осевых и центробежных моментов инерции относительно декартовых осей координат, называется *тензором инерции* в точке O . В тензоре инерции условились центробежные моменты инерции брать со знаком минус. Компоненты тензора инерции (отдельные осевые или центробежные моменты инерции) зависят не только от выбора точки, но и от ориентации осей координат в этой точке.

Для определения момента инерции относительно какой-либо оси, проходящей через заданную точку, для рассматриваемого тела необходимо иметь тензор инерции в этой точке и углы, определяющие направление оси с осями координат.

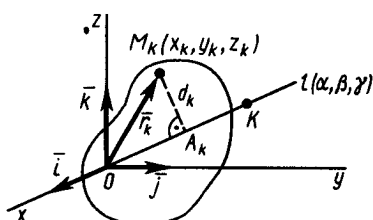


Рис. 30