

Определим компоненты тензора инерции в точке O относительно осей координат $Oxyz$, если в этой точке известны главные моменты инерции относительно главных осей инерции $Ox'y'z'$, т. е. $J_1 = J_{x'}$, $J_2 = J_{y'}$, $J_3 = J_{z'}$. Предположим, что ориентация осей координат $Oxyz$ относительно главных осей инерции $Ox'y'z'$ задана таблицей углов:

	$Ox'; \bar{i}$	$Oy'; \bar{j}$	$Oz'; \bar{k}$
$Ox; \bar{i}$	α_1	β_1	γ_1
$Oy; \bar{j}$	α_2	β_2	γ_2
$Oz; \bar{k}$	α_3	β_3	γ_3

Осевые моменты инерции относительно осей Ox , Oy , Oz через главные моменты инерции определяются по формуле (24'). Принимая последовательно за ось Ol оси координат Ox , Oy , Oz , получим

$$\left. \begin{aligned} J_x &= J_{x'} \cos^2 \alpha_1 + J_{y'} \cos^2 \beta_1 + J_{z'} \cos^2 \gamma_1; \\ J_y &= J_{x'} \cos^2 \alpha_2 + J_{y'} \cos^2 \beta_2 + J_{z'} \cos^2 \gamma_2; \\ J_z &= J_{x'} \cos^2 \alpha_3 + J_{y'} \cos^2 \beta_3 + J_{z'} \cos^2 \gamma_3. \end{aligned} \right\} \quad (31)$$

Для выражения центробежных моментов инерции через главные моменты инерции используем формулы преобразования координат точек тела при повороте осей координат вокруг точки O (рис. 35). Эти формулы получим проецированием на оси $Oxyz$ радиуса-вектора $\bar{r}_k$ точки M_k , разложенного предварительно на составляющие, параллельные осям двух систем осей координат в точке O . Имеем

$$\bar{r}_k = x_k \bar{i} + y_k \bar{j} + z_k \bar{k} = x'_k \bar{i}' + y'_k \bar{j}' + z'_k \bar{k}', \quad (32)$$

где x_k, y_k, z_k — координаты точки M_k относительно системы осей координат $Oxyz$, а x'_k, y'_k, z'_k — относительно $Ox'y'z'$. Проецирование вектора на какую-либо ось прямоугольной системы координат эквивалентно скалярному умножению этого вектора на единичный вектор оси. Умножая обе части (32) последовательно на единичные векторы осей координат $\bar{i}, \bar{j}, \bar{k}$ и учитывая таблицу углов для осей, получим

$$\left. \begin{aligned} x_k &= \bar{r}_k \cdot \bar{i} = (x'_k \bar{i}' + y'_k \bar{j}' + z'_k \bar{k}') \cdot \bar{i} = \\ &= x'_k \cos \alpha_1 + y'_k \cos \beta_1 + z'_k \cos \gamma_1; \\ y_k &= \bar{r}_k \cdot \bar{j} = (x'_k \bar{i}' + y'_k \bar{j}' + z'_k \bar{k}') \cdot \bar{j} = \\ &= x'_k \cos \alpha_2 + y'_k \cos \beta_2 + z'_k \cos \gamma_2; \\ z_k &= \bar{r}_k \cdot \bar{k} = (x'_k \bar{i}' + y'_k \bar{j}' + z'_k \bar{k}') \cdot \bar{k} = \\ &= x'_k \cos \alpha_3 + y'_k \cos \beta_3 + z'_k \cos \gamma_3; \end{aligned} \right\} \quad (33)$$

Используя (33) для центробежного момента инерции J_{xy} , имеем

$$J_{xy} = \sum_{k=1}^N m_k x_k y_k = \left(\sum_{k=1}^N m_k x_k'^2 \right) \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + \\ + \left(\sum_{k=1}^N m_k y_k'^2 \right) \cos \beta_1 \cos \beta_2 + \left(\sum_{k=1}^N m_k z_k'^2 \right) \cos \gamma_1 \cos \gamma_2, \quad (34)$$

так как центробежные моменты инерции относительно главных осей инерции равны нулю, т. е.

$$J_{x'y'} = \sum_{k=1}^N m_k x'_k y'_k = 0; \quad J_{y'z'} = \sum_{k=1}^N m_k y'_k z'_k = 0; \quad J_{z'x'} = \\ = \sum_{k=1}^N m_k z'_k x'_k = 0.$$

Оси координат Ox и Oy взаимно перпендикулярны, поэтому косинусы их углов удовлетворяют условию

$$\cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + \cos \beta_1 \cos \beta_2 + \cos \gamma_1 \cos \gamma_2 = 0,$$

или

$$\cos \gamma_1 \cos \gamma_2 = -(\cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + \cos \beta_1 \cos \beta_2).$$

Используя это соотношение для исключения величины $\cos \gamma_1 \cos \gamma_2$ и добавляя в первом слагаемом (34) под знаком суммы $(y_k'^2 - y_k'^2) = 0$, а во втором $(x_k'^2 - x_k'^2) = 0$, после объединения слагаемых с одинаковыми произведениями косинусов получим

$$J_{xy} = \left[\sum_{k=1}^N m_k (x_k'^2 + y_k'^2) - \sum_{k=1}^N m_k (y_k'^2 + z_k'^2) \right] \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + \\ + \left[\sum_{k=1}^N m_k (x_k'^2 + y_k'^2) - \sum_{k=1}^N m_k (x_k'^2 + z_k'^2) \right] \cos \beta_1 \cos \beta_2 = \\ = (J_{z'} - J_{x'}) \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + (J_{z'} - J_{y'}) \cos \beta_1 \cos \beta_2,$$

где $\sum_{k=1}^N m_k (x_k'^2 + y_k'^2) = J_{z'}$; $\sum_{k=1}^N m_k (y_k'^2 + z_k'^2) = J_{x'}$; $\sum_{k=1}^N m_k (z_k'^2 + x_k'^2) = J_{y'}$.

— главные моменты инерции. Аналогично получают выражения для J_{yz} и J_{zx} . Итак имеем

$$\left. \begin{aligned} J_{xy} &= (J_{z'} - J_{x'}) \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + (J_{z'} - J_{y'}) \cos \beta_1 \cos \beta_2; \\ J_{yz} &= (J_{z'} - J_{x'}) \cos \alpha_2 \cos \alpha_3 + (J_{z'} - J_{y'}) \cos \beta_2 \cos \beta_3; \\ J_{zx} &= (J_{z'} - J_{x'}) \cos \alpha_3 \cos \alpha_1 + (J_{z'} - J_{y'}) \cos \beta_3 \cos \beta_1. \end{aligned} \right\} \quad (35)$$

Формулы (31) и (35) дают выражения всех компонентов тензора инерции для осей координат $Oxyz$ через главные моменты инерции, если известны углы этих осей с главными осями инерции. В приложениях встречаются частные случаи, когда одна из осей координат $Oxyz$ совпадает с главной осью инерции.

Если ось Ox совпадает с главной осью инерции Ox' (рис. 36), то $J_{xy} = J_{x'y} = 0$; $J_{zx} = J_{zx'} = 0$. Это же можно получить из (35). Необходимые для вычисления углы соответственно равны:

$$\alpha_2 = 90^\circ, \quad \alpha_3 = 90^\circ, \quad \beta_2 = \alpha, \quad \beta_3 = 90^\circ - \alpha.$$

Из (35) имеем

$$J_{yz} = (J_{z'} - J_{y'}) \cos \alpha \sin \alpha = \frac{J_{z'} - J_{y'}}{2} \sin 2\alpha. \quad (35')$$

В формуле (35') с полюсом следует брать главный момент инерции с индексом той оси, на положительное направление которой указывает дуговая стрелка поворота осей Oyz на угол $\alpha < 90^\circ$ до совпадения с осями $Oy'z'$. В рассматриваемом случае поворот осей Oyz вокруг Ox до совпадения с главными осями производится от оси Oy к оси Oz ; следовательно, с плюсом следует взять главный момент инерции $J_{z'}$ и с минусом — $J_{y'}$.

Если оси расположены, как показано на рис. 37, то дуговая стрелка поворота осей Oyz до совпадения с

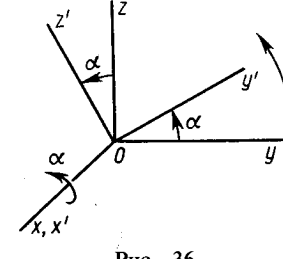


Рис. 36

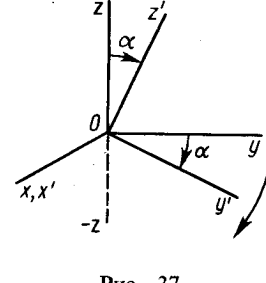


Рис. 37

главными осями инерции $Oy'z'$ на угол $\alpha < 90^\circ$ направлена к отрицательному направлению оси Oz . Поэтому в (35') $J_{z'}$ следует взять со знаком минус, а $J_{y'}$ — со знаком плюс, в чем нетрудно убедиться, используя (35) и таблицу углов. Имеем:

$$\alpha_2 = 90^\circ; \quad \alpha_3 = 90^\circ; \quad \beta_2 = \alpha; \quad \beta_3 = 90^\circ + \alpha; \\ J_{yz} = (J_{z'} - J_{y'}) \cos \alpha (-\sin \alpha) = \\ = (J_{y'} - J_{z'}) \cos \alpha \sin \alpha = \frac{J_{y'} - J_{z'}}{2} \sin 2\alpha.$$

Аналогично при совпадении осей Oy с Oy' и повороте осей Oxz вокруг Oy до совпадения с осями $Ox'z'$ на угол $\beta < 90^\circ$ от Oz к Ox в направлении против часовой стрелки имеем:

$$J_{xy} = J_{xy'} = 0; \quad J_{yz} = J_{y'z} = 0; \quad J_{zx} = \frac{J_{x'} - J_{z'}}{2} \sin 2\beta.$$

При совпадении осей Oz и Oz' и повороте осей вокруг Oz на угол $\gamma < 90^\circ$ от Ox к Oy против часовой стрелки получим:

$$J_{xz} = J_{xz'} = 0; \quad J_{yz} = J_{yz'} = 0; \quad J_{xy} = \frac{J_{y'} - J_{x'}}{2} \sin 2\gamma.$$