

11.13 Будем искать диагональный вид матрицы инерции. Для этого составим характеристический многочлен соответствующей матрицы

$$\begin{vmatrix} A-\lambda & -F & -E \\ -F & B-\lambda & -D \\ -E & -D & C-\lambda \end{vmatrix} = (A-\lambda)(BC - (B+E)\lambda + \lambda^2 - D^2) +$$

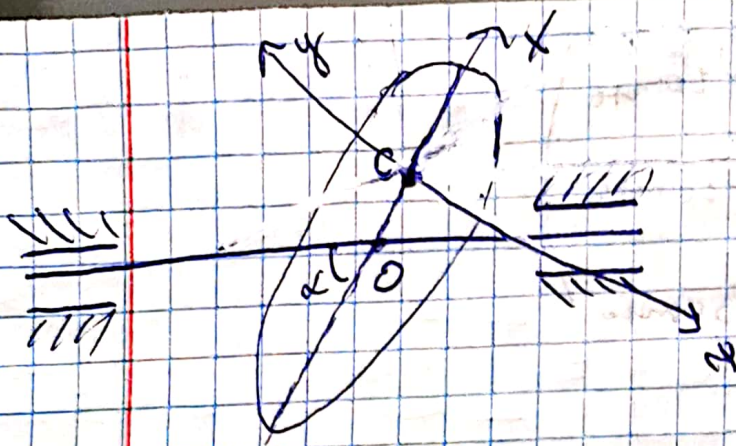
$$+ F(\lambda F - FC - ED) - E(FD + EB - E\lambda) = 0$$

$$\Rightarrow \lambda^3 - \lambda^2(A+B+C) + \lambda(AB+AC+BC - E^2 - F^2 - D^2) - (ABC - AD^2 - F^2C - FDE - EFD - E^2B) = 0$$

П.к. характеристический многочлен не зависит от системы координат, коэффициенты в скобках не зависят от ориентации осей

11.15 Укажите их следующим образом:





$x \parallel OC$

$y \perp x$ ,  $y$  лежит в плоскости сечения  
 $z \perp$  сечению, проходит через его центр

Полный момент инерции в этих осях в точке O

$$\bar{I} = \begin{pmatrix} \frac{mR^2}{4} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{mR^2}{4} + me^2 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{mR^2}{2} + me^2 \end{pmatrix}$$

В этих осях

$$\bar{\omega} = \begin{pmatrix} \omega \cos \alpha \\ 0 \\ \omega \sin \alpha \end{pmatrix}$$

$$\bar{K} = \bar{I} \cdot \bar{\omega} = \begin{pmatrix} \frac{mR^2}{4} \omega \cos \alpha \\ 0 \\ \left( \frac{mR^2}{2} + me^2 \right) \omega \sin \alpha \end{pmatrix}$$

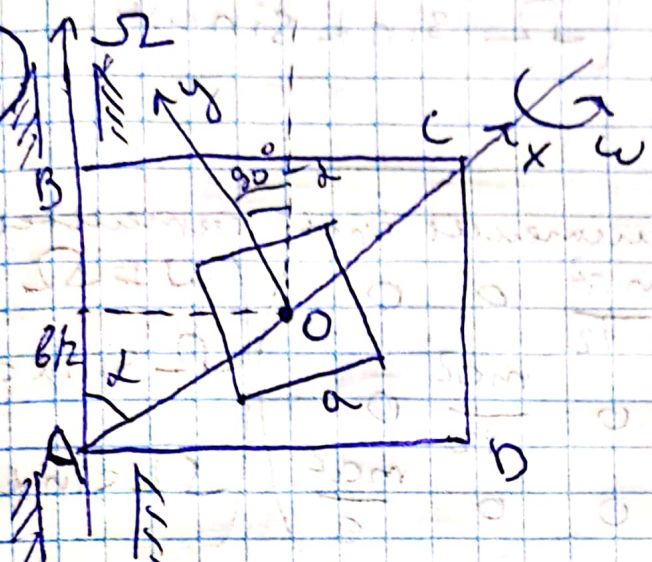
11.25  $T = \frac{1}{2} (\bar{K} \cdot \bar{\omega}) = \left( \frac{mR^2}{4} \cos \alpha \right) \omega \cdot \left( \frac{mR^2}{2} + me^2 \right) \omega \sin \alpha$



$$\begin{pmatrix} \omega \cos \alpha \\ 0 \\ \omega \sin \alpha \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \left( \frac{m R^2}{4} \omega^2 \cos^2 \alpha + \left( \frac{m R^2}{2} + m e^2 \right) \omega^2 \sin^2 \alpha \right) =$$

$$= \frac{m R^2}{8} \omega^2 \cos^2 \alpha + \left( \frac{m R^2}{4} + \frac{m e^2}{2} \right) \omega^2 \sin^2 \alpha$$

11.23



$AO = OC$   
 $AB = b$

Из теоремы Гюйенса,  $T = \frac{m v_0^2}{2} + T_{CM}$

$$v_0 = \frac{\Omega b \sin \alpha}{2}$$

кин. энергия движения масс относительно ее центра масс

Момент инерции массы относительно центра масс

$$I = \begin{pmatrix} \frac{ma^2}{12} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{ma^2}{12} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{ma^2}{6} \end{pmatrix}$$

(x и y - взаимно перпендикулярны, лежат в плоскости пластинки, z перпендикулярна ей)



Введем координаты  $x$  и  $y$  относительно:  $x \parallel \omega$   
 $y \perp x$  и лежат в плоскости маховика

$$\bar{\omega} = \begin{pmatrix} \omega \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \bar{\Omega} = \begin{pmatrix} \Omega \cos \alpha \\ \Omega \sin \alpha \cos \omega t \\ \Omega \sin \alpha \sin \omega t \end{pmatrix}$$

Момент инерции  $I$  численные моменты 4M

$$\bar{K} = I \cdot (\bar{\omega} + \bar{\Omega}) = \begin{pmatrix} \frac{ma^2}{12} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{ma^2}{12} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{ma^2}{6} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \omega + \Omega \cos \alpha \\ \Omega \sin \alpha \cos \omega t \\ \Omega \sin \alpha \sin \omega t \end{pmatrix} =$$

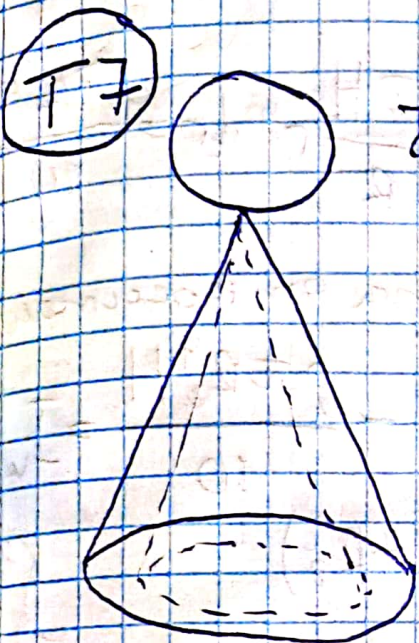
$$= \begin{pmatrix} \frac{ma^2}{12} (\omega + \Omega \cos \alpha) \\ \frac{ma^2}{12} \Omega \sin \alpha \cos \omega t \\ \frac{ma^2}{6} \Omega \sin \alpha \sin \omega t \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} T_{4M} &= \frac{1}{2} (\bar{K} \cdot (\bar{\omega} + \bar{\Omega})) = \frac{1}{2} \left( \frac{ma^2}{12} (\omega + \Omega \cos \alpha)^2 + \right. \\ &+ \frac{ma^2}{12} \Omega^2 \sin^2 \alpha \cos^2 \omega t + \frac{ma^2}{6} \Omega^2 \sin^2 \alpha \sin^2 \omega t \Big) = \\ &= \frac{1}{2} \left( \frac{ma^2}{12} (\omega + \Omega \cos \alpha)^2 + \frac{ma^2}{12} \Omega^2 \sin^2 \alpha + \frac{ma^2}{12} \Omega^2 \sin^2 \alpha \right) \end{aligned}$$



$$\sin^2 \omega t) = \frac{ma^2}{24} \left( (\omega + \Omega \cos \alpha)^2 + \Omega^2 \sin^2 \alpha (1 + \sin^2 \omega t) \right)$$

$$T = \frac{ma^2 \Omega^2 \tan^2 \alpha}{8} + \frac{ma^2}{24} \left( (\omega + \Omega \cos \alpha)^2 + \Omega^2 \sin^2 \alpha \cdot (1 + \sin^2 \omega t) \right)$$



Найдем расстояние  $L$  от вершины <sup>стационарного</sup> конуса до его центра масс. Длина радиуса  $= 2a$

$m^*$  — масса конуса

$\rho$  — его плотность

$$m^* = \frac{\rho H^3 \pi \tan^3 \alpha}{3}$$

$$m^* L = \int_0^H dm \cdot h$$

$dm$  — масса <sup>(долики)</sup> кусочка конуса высотой  $dh$ , находящаяся на расстоянии  $h$  от вершины

$$dm = \rho \cdot \pi h^2 \tan^2 \alpha dh$$

$$\Rightarrow \frac{\rho \pi H^3 \tan^3 \alpha}{3} L = \int_0^H \rho \pi \tan^2 \alpha h^3 dh = \frac{\rho \pi \tan^2 \alpha H^4}{4} \Rightarrow L = \frac{3H}{4}$$

Предельный конус в итоге можно получить, врезав <sup>стационарный</sup> конус с радиусом основания  $R_1$  стационарный конус с радиусом основания  $R_2$



Центр масс такого "полного конуса" находится на расстоянии  $\frac{3H}{4}$  от вершины

Момент инерции конуса (сплошного) относительно его оси симметрии

$$= \int_0^H \frac{\pi r^2(h) dh \rho}{2} \cdot r^2(h) \frac{dh/dr = \frac{H}{R}}{\frac{R}{2}} \int_0^R \frac{\rho \pi H}{2R} r^4 dr = \frac{\rho \pi R^4 H}{10}$$

момент инерции полного цилиндра относительно его оси симметрии =  $\frac{\rho \pi R_1^4 H}{10} - \frac{\rho \pi R_2^4 H}{10} = I_{K2}$

$$M = \frac{\pi R_1^2 H}{3} \rho - \frac{\pi R_2^2 H}{3} \rho = \frac{\pi H \rho}{3} (R_1^2 - R_2^2)$$

$$\Rightarrow I_{K2} = \frac{\rho \pi H}{10} (R_1^2 + R_2^2)(R_1^2 - R_2^2) = \frac{3M}{10} (R_1^2 + R_2^2)$$

Момент инерции всей конструкции относительно оси симметрии

$$I_{zz} = \frac{2mr^2}{5} + \frac{3M(R_1^2 + R_2^2)}{10}$$

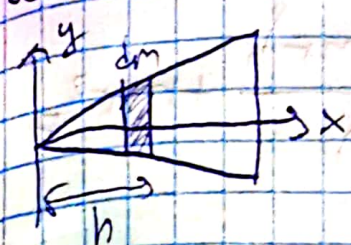
координата центра масс системы

$$z = \frac{ML - mr}{m + M} = \frac{M \cdot \frac{3H}{4} - mr}{(m + M)} = \frac{3MH - 4mr}{4(m + M)}$$





Момент инерции конуса (сплошного) относительно оси, проходящей через его вершину и  $\perp$  его оси симметрии (по Т.Тейлора-Мейснера)



$$= \int \left( \frac{r^2}{4} + h^2 \right) dm = \int_0^R \frac{\rho \pi H}{R} \left( \frac{R^2 + 4h^2}{4R^2} \right) r^4 dr =$$

$$= \frac{\rho \pi H R^2 (R^2 + 4H^2)}{20} \Rightarrow \text{для полного конуса } I_{xy} = \frac{\rho \pi H (R_1^2 (R_1^2 + 4H^2) - R_2^2 (R_2^2 + 4H^2))}{20}$$

По теореме Тейлора-Мейснера; момент инерции полного конуса относительно оси  $\perp$  его оси симметрии, проходящей через центр масс системы:

$$= I_{xy} + Mx^2 = \frac{\rho \pi H}{20} (R_1^4 - R_2^4 + R_1^2 \cdot 4H^2 - 4H^2 \cdot R_2^2) \overset{+Mz^2}{=} =$$

$$= \frac{\rho \pi H}{20} ((R_1^2 - R_2^2)(R_1^2 + R_2^2) + 4H^2(R_1^2 - R_2^2)) \overset{+Mz^2}{=} =$$

$$= \frac{\rho \pi H}{20} (R_1^2 - R_2^2)(R_1^2 + R_2^2 + 4H^2) = \frac{3M}{20} (R_1^2 + R_2^2 + 4H^2) \overset{+Mz^2}{=} =$$

$$= \frac{3M}{20} (R_1^2 + R_2^2 + 4H^2) + M \left( \frac{3MH - 4mr}{4(m+M)} \right)^2$$

$$\text{Для сферы абсолютно } I_{xy} + mx^2 = \frac{2}{5} mr^2 + m(z+r)^2$$



Умно, для всей конструкции

$$\begin{aligned} I_{xx} = I_{yy} &= \frac{3M}{20} (R_1^2 + R_2^2 + 4H^2) + M \frac{(3HM - mr)^2}{16(m+M)^2} + \\ &+ \frac{2}{5} mr^2 + m \frac{(3MH - mr)^2}{16(m+M)^2} + \frac{m(3MH - mr)r}{2(m+M)} + mr^2 = \\ &= \frac{3M}{20} (R_1^2 + R_2^2 + 4H^2) + \frac{(3HM - mr)^2}{16(m+M)} + \frac{7}{5} mr^2 + \frac{mr(3MH - mr)}{2(m+M)} \end{aligned}$$