

# Механическая интерпретация (2, 3, 5, 8)-задачи.

## План

1. Управляемая система в (2, 3, 5, 8)-задаче, граничные условия.
2. Область  $D \subset \mathbb{R}^2$ , ориентация границы  $\partial D$
3. Интерпретация  $\dot{x}_3, \dots, \dot{x}_8$  по  $\partial D^\pm$ .
4. Смысл граничных условий  $x(T)$  в точки зрения механики.
5. Некоторые сведения о статике и вращении пластин.
6. Пример.
7. mathematica

# 1. Управляемая система

$$\dot{x}_1 = u_1$$

$$\dot{x}_2 = u_2$$

$$\dot{x}_3 = -\frac{x_2}{2} u_1 + \frac{x_1}{2} u_2$$

$$\dot{x}_4 = \frac{1}{2} (x_1^2 + x_2^2) u_2$$

$$\dot{x}_5 = -\frac{1}{2} (x_1^2 + x_2^2) u_1$$

$$\dot{x}_6 = \frac{x_1^3}{6} u_2$$

$$\dot{x}_7 = -\frac{x_1 x_2^2}{4} u_1 + \frac{x_1^2 x_2}{4} u_2$$

$$\dot{x}_8 = -\frac{x_2^3}{6} u_1$$

①

Граничные условия

$$x(0) = 0, \quad x(T) = x^1.$$

②

## 2. Область D и граница ∂D.

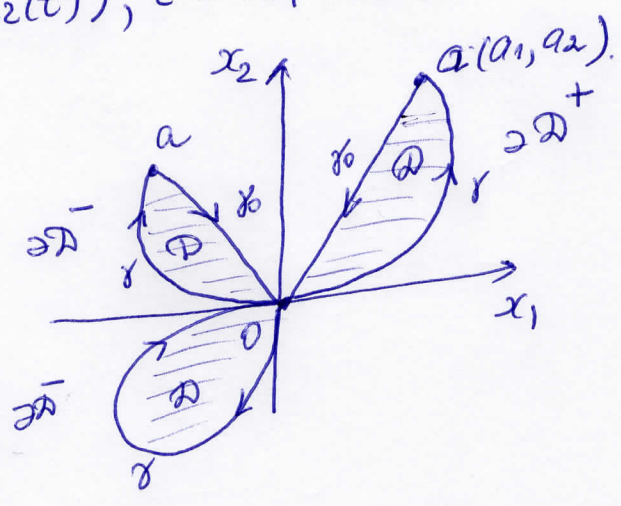
Рассмотрим такие решения  $x(t)$  системы (1), (2), проекции которых  $\pi x(t) = (x_1(t), x_2(t)) = \gamma(t)$  являются либо простыми (без самопересечений), кроме 0) замкнутыми контурами, либо с хордой  $\gamma_0$ , соединяющей  $(x_1(T), x_2(T))$  и  $O(0,0)$ , образуют простой контур, ограничивающий область D.  $\partial D = \gamma \cup \gamma_0$ .

Область D так,  $\partial D$  - простой контур,  $\partial D = \gamma \cup \gamma_0$ . Если обход  $\partial D = \gamma \cup \gamma_0$  осуществляется против ч.с., то обход по часовой стрелке, т.е.  $\partial D^+$ , если же против по часовой стрелке, то отрицателен,  $\partial D^-$ .

$$x_1(T) = a_1, x_2(T) = a_2,$$

$$\gamma_0 = \{ (a_1(1-t), a_2(1-t)), t \in [0, 1] \},$$

$$\gamma = \{ (x_1(t), x_2(t)), t \in [0, T] \}.$$



3. Интерпретирование уравнений системы (1) по контуру  $\partial \mathbb{D}^{\pm}$ .

Заметим, что все  $\dot{x}_i, i=3, \dots, 8$ , возвращаются к нулю  $x_1(t), x_2(t), \dot{x}_1(t), \dot{x}_2(t)$ .

1)  $\oint_{\partial \mathbb{D}^{\pm}} dx_3 = \frac{1}{2} \oint_{\partial \mathbb{D}^{\pm}} -x_2 dx_1 + x_1 dx_2 = \varphi \cdot \Gamma_P = \pm \iint_{\mathbb{D}} dx_1 dx_2;$

с гр. сюрронт

$$\oint_{\partial \mathbb{D}^{\pm}} dx_3 = \int_{\gamma} dx_3 + \int_{\gamma_0} dx_3 = x_3(T) + 0;$$

2)  $\oint_{\partial \mathbb{D}^{\pm}} dx_4 = \frac{1}{2} \oint_{\partial \mathbb{D}^{\pm}} (x_1^2 + x_2^2) dx_2 = \varphi \cdot \Gamma_P = \pm \iint_{\mathbb{D}} x_1 dx_1 dx_2$

с гр. сюрр.

$$\oint_{\partial \mathbb{D}^{\pm}} dx_4 = \int_{\gamma} dx_4 + \int_{\gamma_0} dx_4 = x_4(T) - \frac{1}{6} a_2 (a_1^2 + a_2^2).$$



$$3) \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_5 = -\frac{1}{2} \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} (x_1^2 + x_2^2) dx_1 = \text{op. } \Gamma_P = \pm \iint_{\mathcal{D}} x_2 dx_1 dx_2$$

C pp. coop.

$$\oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_5 = \int_{\gamma} dx_5 + \int_{\gamma_0} dx_5 = x_5(T) + \frac{1}{6} a_1 (a_1^2 + a_2^2)$$

$$4) \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_6 = \frac{1}{6} \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} x_1^3 dx_2 = \text{op. } \Gamma_P = \pm \frac{1}{2} \iint_{\mathcal{D}} x_1^2 dx_1 dx_2$$

C pp. coop.

$$\oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_6 = \int_{\gamma} dx_6 + \int_{\gamma_0} dx_6 = x_6(T) - \frac{1}{24} a_1^3 a_2$$

$$5) \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_8 = -\frac{1}{6} \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} x_2^3 dx_1 = \text{op. } \Gamma_P = \pm \frac{1}{2} \iint_{\mathcal{D}} x_2^2 dx_1 dx_2$$

C pp. coop.

$$\oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_8 = \int_{\gamma} dx_8 + \int_{\gamma_0} dx_8 = x_8(T) + \frac{1}{24} a_1 a_2^3$$

$$6) \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_7 = \frac{1}{4} \oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} -x_1 x_2^2 dx_1 + x_1^2 x_2 dx_2 = \text{op. } \Gamma_P = \pm \iint_{\mathcal{D}} x_1 x_2 dx_1 dx_2$$

C pp. coop.

$$\oint_{\partial \mathcal{D}^{\pm}} dx_7 = \int_{\gamma} dx_7 + \int_{\gamma_0} dx_7 = x_7(T) + 0$$

- 1)  $x_3(T) = \pm \iint_D dx_1 dx_2 = \pm S$  - алгебр. площадь D.
- 2)  $x_4(T) - \frac{1}{6} a_2 (a_1^2 + a_2^2) = \pm \iint_D x_1 dx_1 dx_2 = \pm M_{x_2}$  - статический момент D относ. O<sub>x2</sub> / алгебраический
- 3)  $x_5(T) + \frac{1}{6} a_1 (a_1^2 + a_2^2) = \pm \iint_D x_2 dx_1 dx_2 = \pm M_{x_1}$  - " - O<sub>x1</sub>.
- 4)  $x_6(T) - \frac{1}{24} a_1^3 a_2 = \pm \frac{1}{2} \iint_D x_1^2 dx_1 dx_2 = \pm \frac{1}{2} I_{x_2}$  - момент инерции относ. O<sub>x2</sub> / алгебр-ий
- 5)  $x_8(T) + \frac{1}{24} a_1 a_2^3 = \pm \frac{1}{2} \iint_D x_2^2 dx_1 dx_2 = \pm \frac{1}{2} I_{x_1}$  - " - O<sub>x1</sub>.
- 6)  $x_7(T) = \pm \iint_D x_1 x_2 dx_1 dx_2 = \pm \gamma_{x_1 x_2}$  - центробежный момент относ. O<sub>x1, x2</sub> / алгебраический.

4. Силы граничных условий  $x(T)$  с точки зрения механики.

Механические характеристики пластин D не зависят от направления обхода контура ее границ. Поэтому рассмотрим абсолютно величину 1) - 6) прир. п. 3.

Вверх обозначим:

$$M_4 = \frac{1}{6} a_2 (a_1^2 + a_2^2),$$

$$M_5 = \frac{1}{6} a_1 (a_1^2 + a_2^2),$$

$$M_6 = \frac{1}{12} a_1^3 a_2,$$

$$M_8 = \frac{1}{12} a_1 a_2^3 \quad \text{где} \quad a_1 = x_1(T), a_2 = x_2(T).$$

Граничные условия  $x(T)$  содержат информацию о механических свойствах пластины  $D$ :

$$x_3(T) = S \tag{1}$$

$$x_4(T) - M_4 = Mx_2 \tag{2}$$

$$x_5(T) + M_5 = Mx_1 \tag{3}$$

$$2x_6 + M_6 = Ix_2 \tag{4}$$

$$2x_8(T) + M_8 = Ix_1 \tag{5}$$

$$x_7(T) = Kx_1x_2 \tag{6}$$

из (1), (2), (3) системы (3)  $\Rightarrow$  закон центр масс пластины  $D$   
 $c_1 = \frac{Mx_2}{S}, c_2 = \frac{Mx_1}{S}$ ,

из (4), (5), (6)  $\Rightarrow$  закон тензор инерции пластины  $D$ :

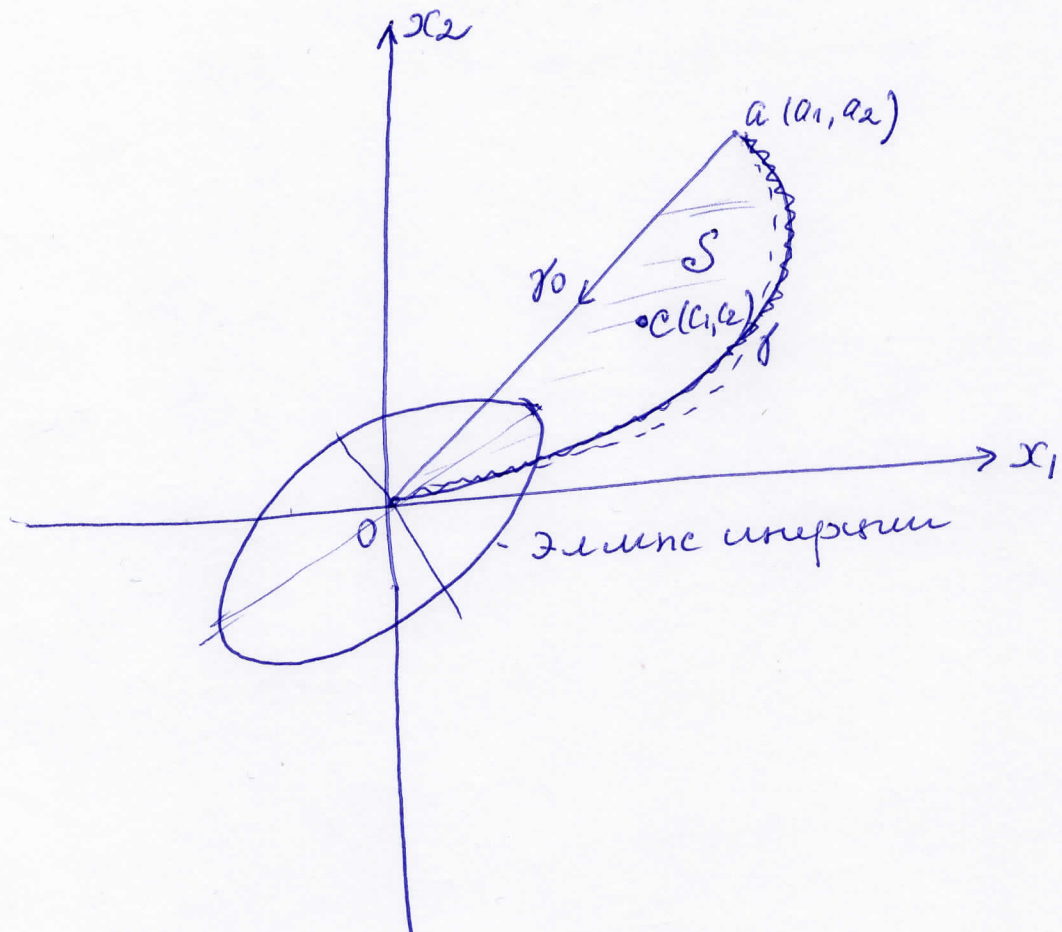
$$A = \begin{pmatrix} Ix_1 & -Kx_1x_2 & 0 \\ -Kx_1x_2 & Ix_2 & 0 \\ 0 & 0 & Ix_1 + Ix_2 \end{pmatrix}$$

$\Downarrow$

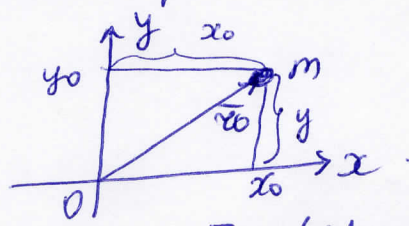
закон эллипс инерции  
 $Ix_1 \omega_1^2 - 2Kx_1x_2 \omega_1\omega_2 + Ix_2 \omega_2^2 = 1,$

где  $\bar{\omega} = (\omega_1, \omega_2, 0)$  - угловая скорость,  $\omega$  зависящая от времени.





5.1. Статика  
 1). статический момент материальной точки  
 масса  $m$ , радиус-вектор  $\vec{r}_0(x_0, y_0)$ :

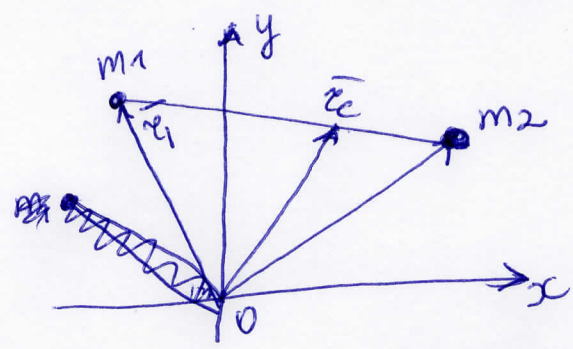


$M_x = m \cdot y_0, M_y = m x_0; \vec{M} = (M_x, M_y) = \vec{r}_0 \cdot m.$

2). система из 2-х материальных точек  
 $(m_1, \vec{r}_1), (m_2, \vec{r}_2).$

центр масс  $\vec{r}_c = \frac{\vec{r}_1 m_1 + \vec{r}_2 m_2}{m_1 + m_2} = \frac{\vec{r}_1 m_1 + \vec{r}_2 m_2}{m}.$

$\frac{m_1}{m} + \frac{m_2}{m} = 1 \Rightarrow \frac{m_i}{m}$  - барицентрические коэф-ты точки  $\vec{r}_c$ .



$\vec{r}_c \in$  выпуклой оболочке масс  $m_1$  и  $m_2$ .

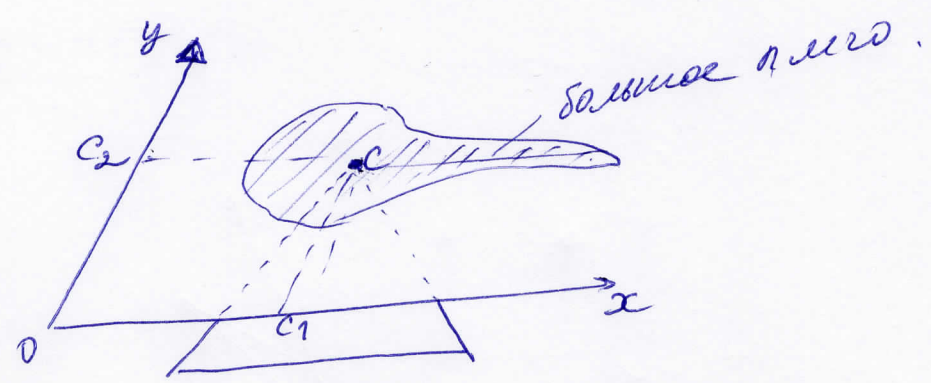
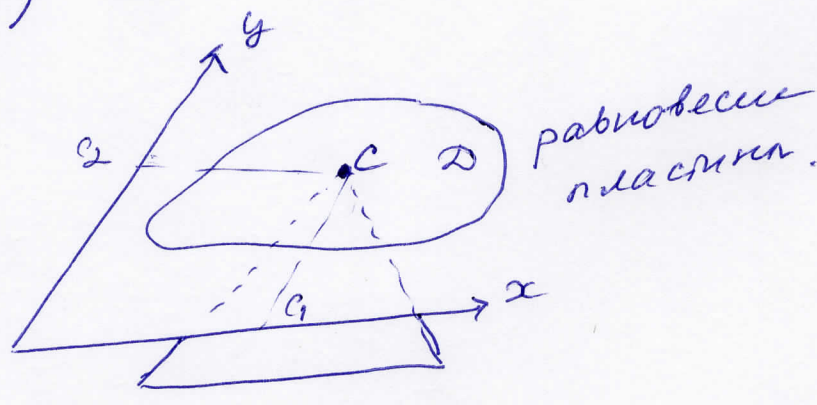
Рычаг  $m_1, r_1, m_2, r_2$   
 условие равновесия:  $m_1 r_1 = m_2 r_2 \Leftrightarrow \vec{M}_1 \neq \vec{M}_2 = 0$



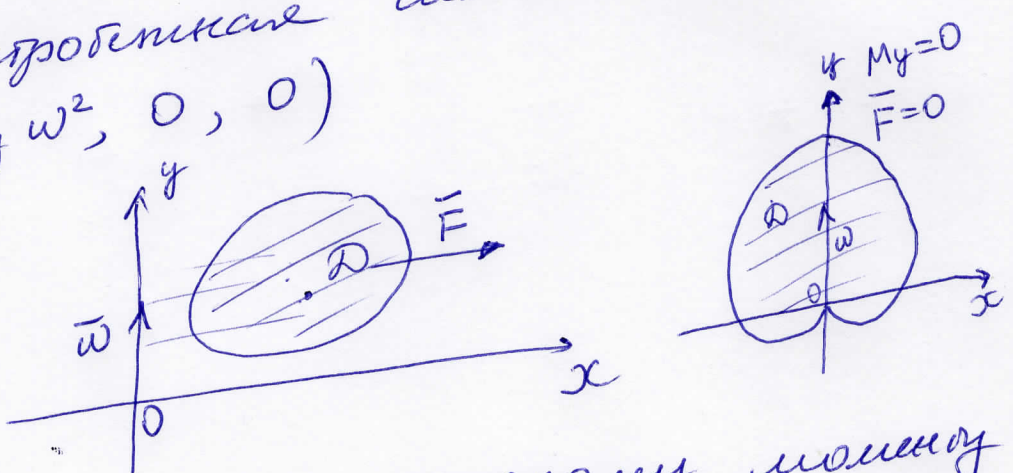
б).  $D$  - пластина, однородная (плотность  $\rho(x,y) \equiv 1$ ).

$$m = \iint_D dx dy, \quad M_x = \iint_D y dx dy, \quad M_y = \iint_D x dx dy.$$

$$\bar{c} = \left( \frac{M_y}{m}, \frac{M_x}{m} \right) \in D.$$

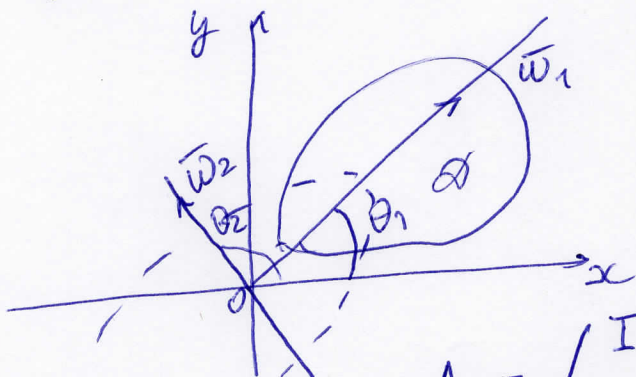


г). При вращении пластины вокруг оси  $Oy$  возникает центробежная сила,  
 $\vec{F} = (M_y \omega^2, 0, 0)$



пропорциональная статической моменту  $M_y$ .

### 5.2. Кинематика вращательного движения.



→ Тензор инерции  $A = \begin{pmatrix} I_x & -k_{xy} & 0 \\ -k_{xy} & I_y & 0 \\ 0 & 0 & I^0 \end{pmatrix}$

Условие скорости  $\bar{\omega} = (\bar{\omega}_1, \bar{\omega}_2) = |\bar{\omega}| (\cos \theta, \sin \theta)$ ,  
 $\theta \in (0, 2\pi)$ .

Кинетическая энергия  
 плоскости не зависит от вращения

$$T = \frac{1}{2} (\bar{A} \bar{\omega}, \bar{\omega}) = \frac{1}{2} I_e |\bar{\omega}|^2,$$

где  $I_e = I_x \cos^2 \theta + I_y \sin^2 \theta + 2k_{xy} \sin \theta \cos \theta$  - момент инерции пл.  $\mathcal{D}$  относительно осей  $(\cos \theta, \sin \theta)$ .

Сравним вращательные свойства плоскости  $\mathcal{D}$  относительно всевозможных угловых скоростей  $\bar{\omega} \in \mathbb{R}^2$ . Положим при том  $T = \frac{1}{2} \forall \theta \in (0, 2\pi)$ .

$$I_e |\bar{\omega}|^2 = 1 \Leftrightarrow$$

$$I_x \omega_1^2 - 2k_{xy} \omega_1 \omega_2 + I_y \omega_2^2 = 1 \quad (4)$$

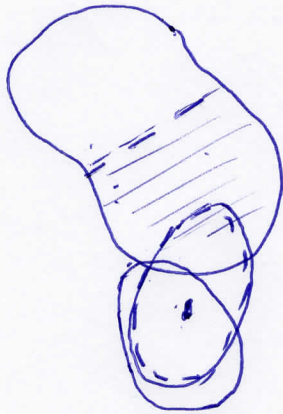
$$I_x I_y - k_{xy}^2 > 0 \quad (\text{у пр. Коши - Бун.})$$

→ (4) - эллипс, составленный из угловых скоростей  $\bar{\omega}^* = \frac{\bar{e}}{\sqrt{I_e}}$ ,  $\bar{e} = (\cos \theta, \sin \theta)$ ,  $\forall \theta$ .

-11- -050620-

Т.к.  $A$  - симметрич., то  $\exists \bar{I}_1 \perp \bar{I}_2$  -  
 собств. направления. В этом базисе ellipse  
 им вы:  $\bar{I}_1 \omega_1^2 + \bar{I}_2 \omega_2^2 = 1$ .

$\bar{I}_1, \bar{I}_2$  - главные оси инерции ( $K_{xy} = 0$ ).



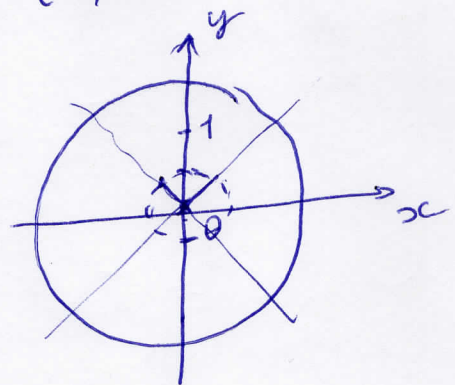
Главные оси эллипса инерции направлены по осям инерции, а их длины обратно пропорциональны  $\sqrt{\bar{I}_i}$ ,  $i=1,2$ .

6. Прямоугольник.

1. Эллипс инерции круга  $(0, R)$ :  $x^2 + y^2 = R^2$

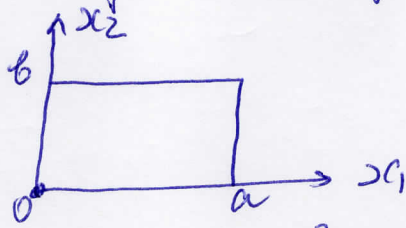
$$I_x = I_y = \frac{\pi}{4} R^4$$

$$\omega_1^2 + \omega_2^2 = \frac{4}{\pi R^4}$$





2. Эллипс инерции прямоугольника:



$$\bar{I}_{x_2} = \frac{a^3 b}{3}, \quad \bar{I}_{x_1} = \frac{a b^3}{3}, \quad K_{x_1 x_2} = \frac{a^2 b^2}{4}$$

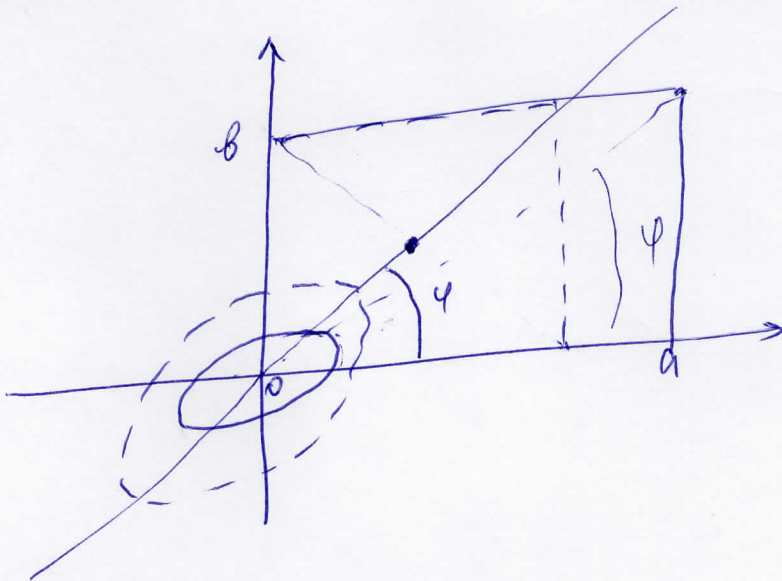
$$A = \begin{pmatrix} \frac{a b^3}{3} & -\frac{a^2 b^2}{4} \\ -\frac{a^2 b^2}{4} & \frac{a^3 b}{3} \end{pmatrix}, \quad \det A \approx \frac{1}{9} \frac{1}{16} > 0.$$

Эллипс инерции с ц. в т. O:

$$\frac{a b^3}{3} \omega_1^2 - \frac{a^2 b^2}{2} \omega_1 \omega_2 + \frac{a^3 b}{3} \omega_2^2 = 1.$$

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{4(a^2 - b^2) \pm \sqrt{16(b^2 - a^2)^2 + 36a^2 b^2}}{6ab} \quad \text{— угол одной из главных осей эллипса инерции к ос. x1-x2.}$$

$\operatorname{tg} \varphi = \pm 1 \Leftrightarrow a = b$ . — совпадает с диагон. квадр.; прох. чрез центр гл. осей квадрата.



Резюме.

Граничные условия  $x(T)$  в (2, 3, 5, 8)-задаче содержат информацию о массе пластина, о ее статических моментах, о центре тяжести, а также о распределении массы на плоскости через брауательные характе- ристики, содержащиеся в типсе инерции.