



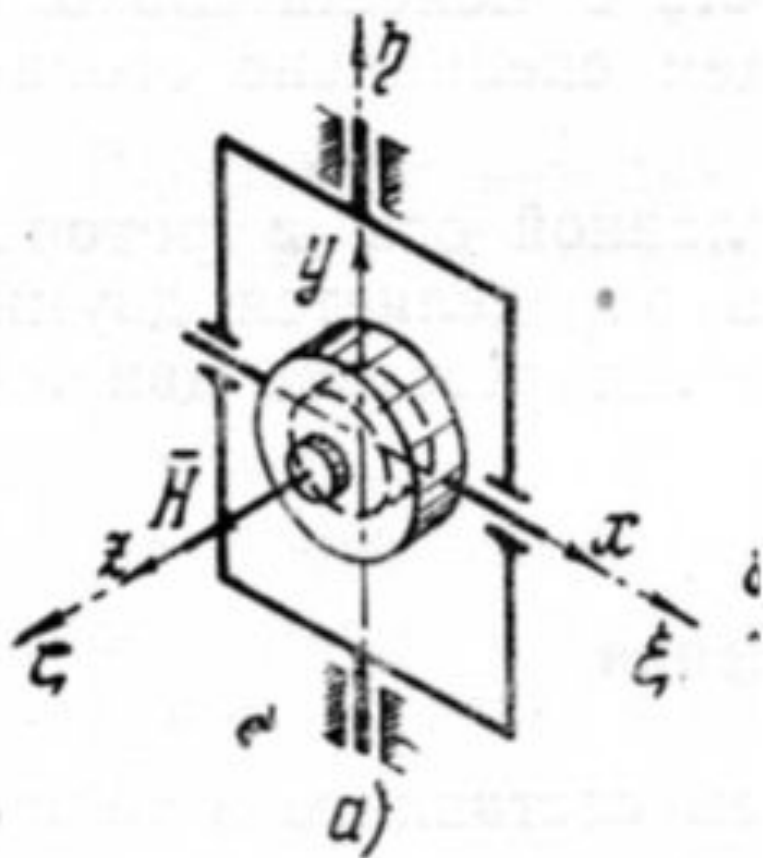
МОСКОВСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ ТЕХНИЧЕСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ
ИМЕНИ Н.Э.БАУМАНА

ВЫСОКОТОЧНЫЕ СИСТЕМЫ НАВИГАЦИИ

Лекция №2.1

**Вывод уравнений движения
трехстепенного гироскопа**

Уравнения движения трехстепенного гироскопа.



$Oxyz$ – система координат, связанная с кожухом гироскопа. (Система Резаля)

Ox : по оси внутренней рамки.

Oz : по оси вращения ротора гиromотора.

Oy : правая тройка.

x, y, z – оси Резаля

$O\xi\eta\xi$ – система координат, связанная с основанием, на котором расположен гироскоп

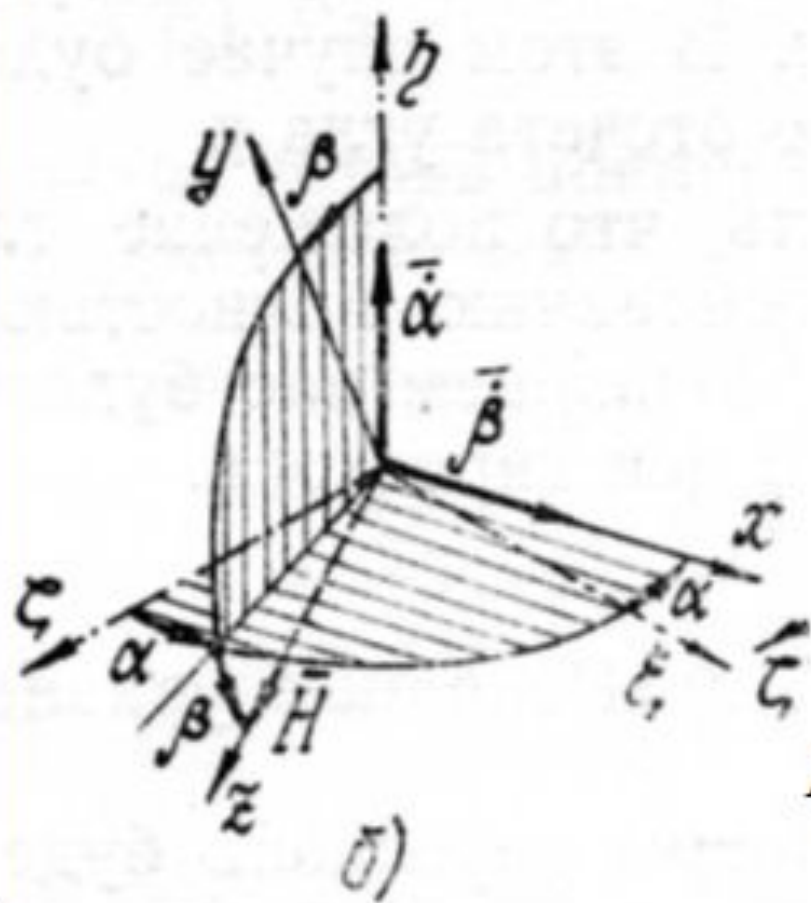
$O\eta$ – по оси наружной рамки.

$O\xi$ – совпадает с Ox в не отклоненном положении

$O\xi$ – с осью OZ в не отклоненном положении

Положение гироскопа по отношению к основанию будем определять углами

α, β, γ



Воспользуемся методом кинетостатики:

$$\frac{dK}{dt} = J_i \frac{d\omega_i}{dt} = \sum M_i$$

i — номер оси, относительно которой происходит движение твердого тела.

J_i — момент инерции твердого тела относительно i -й оси.

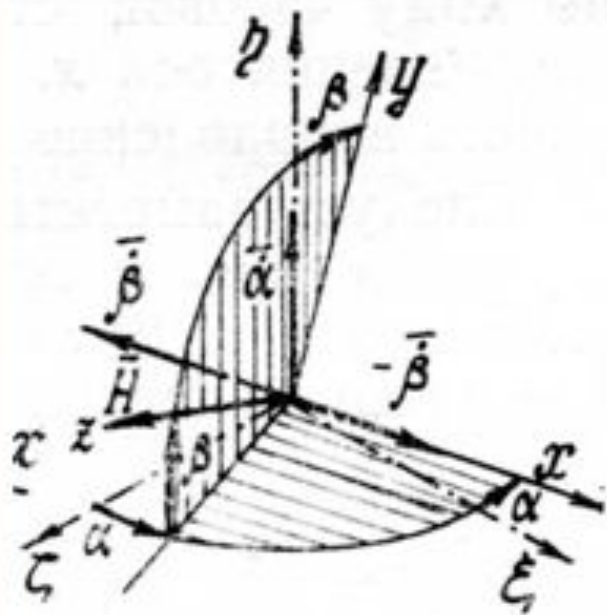
ω_i — проекция абсолютной угловой скорости твердого тела на i -ю ось.

M_i^{in} — инерционные моменты (гироскопический момент и момент, обусловленный угловым ускорением).

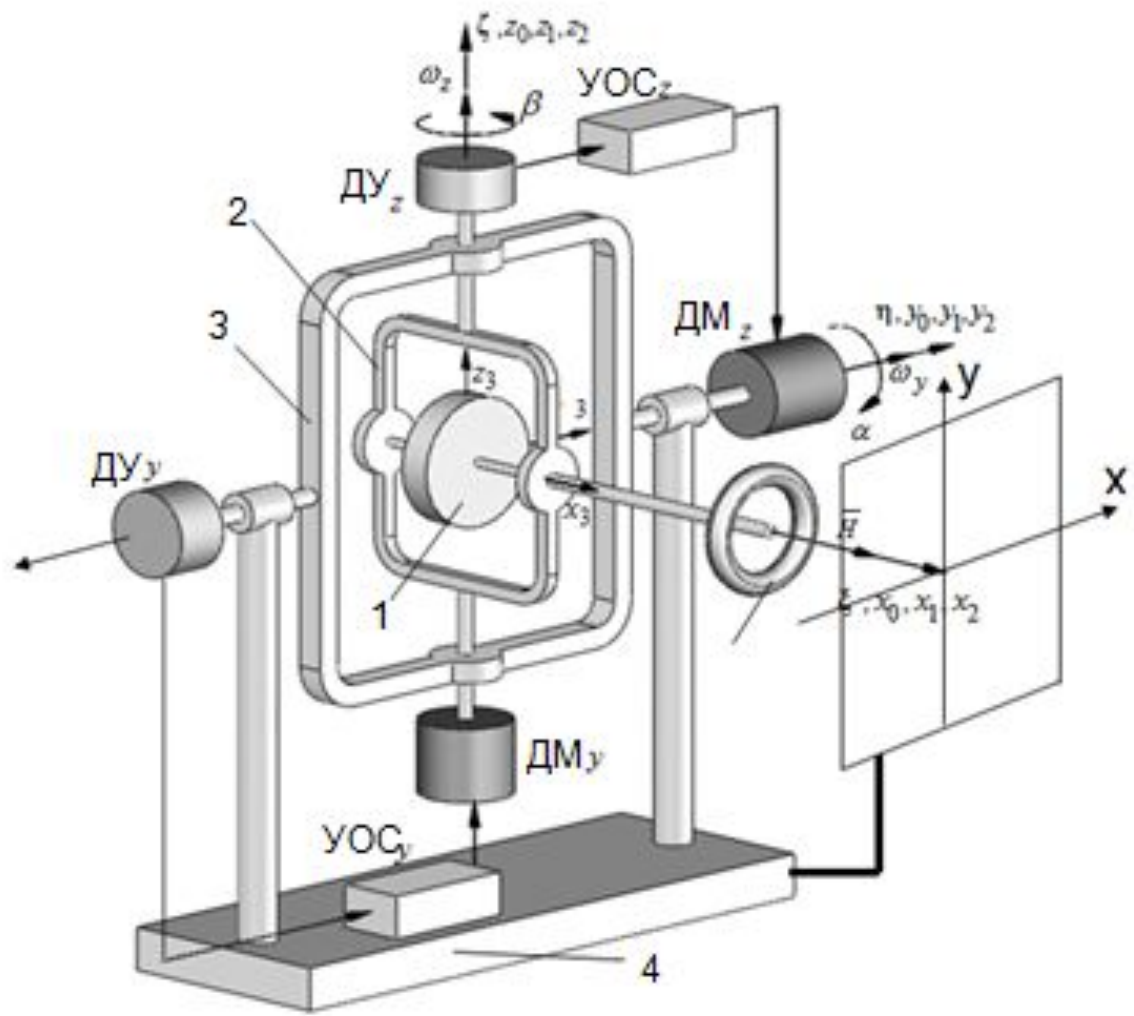
M_i^a — активные моменты (датчики момента).

M_i^p — реактивные моменты (трение в осях — вязкое, сухое, тяжение токоподводов).

$$\sum M_i = M_i^{in} + M_i^a + M_i^p$$



б)



- 1 – ротор
- 2 – кожух
- 3 – наружная рамка
- 4 – основание (корпус прибора)

1. Уравнение ротора.

$$J_z \frac{d\omega_z}{dt} = M_z^{DB} + M_z^c$$

Обозначим $J_z = J$ $\omega_z \cong \Omega$,

так как кинетический момент совпадает с осью Z (с осью собственного вращения)

$M_z^{DB} > M_z^c \Rightarrow \dot{\Omega} > 0 \Rightarrow$ разгон гиromотора.

$M_z^{DB} < M_z^c \Rightarrow \dot{\Omega} < 0 \Rightarrow$ торможение гиromотора.

$M_z^{DB} = M_z^c \Rightarrow$ установившийся режим работы гиromотора (установившийся режим).

$$J\vec{\Omega} = const = \vec{H}$$

$$J \frac{d\Omega}{dt} = M_z = M_{DB} - M_c \quad (1)$$

2. Уравнения движения гироузла относительно оси внутренней рамки (ротатор + кожух)

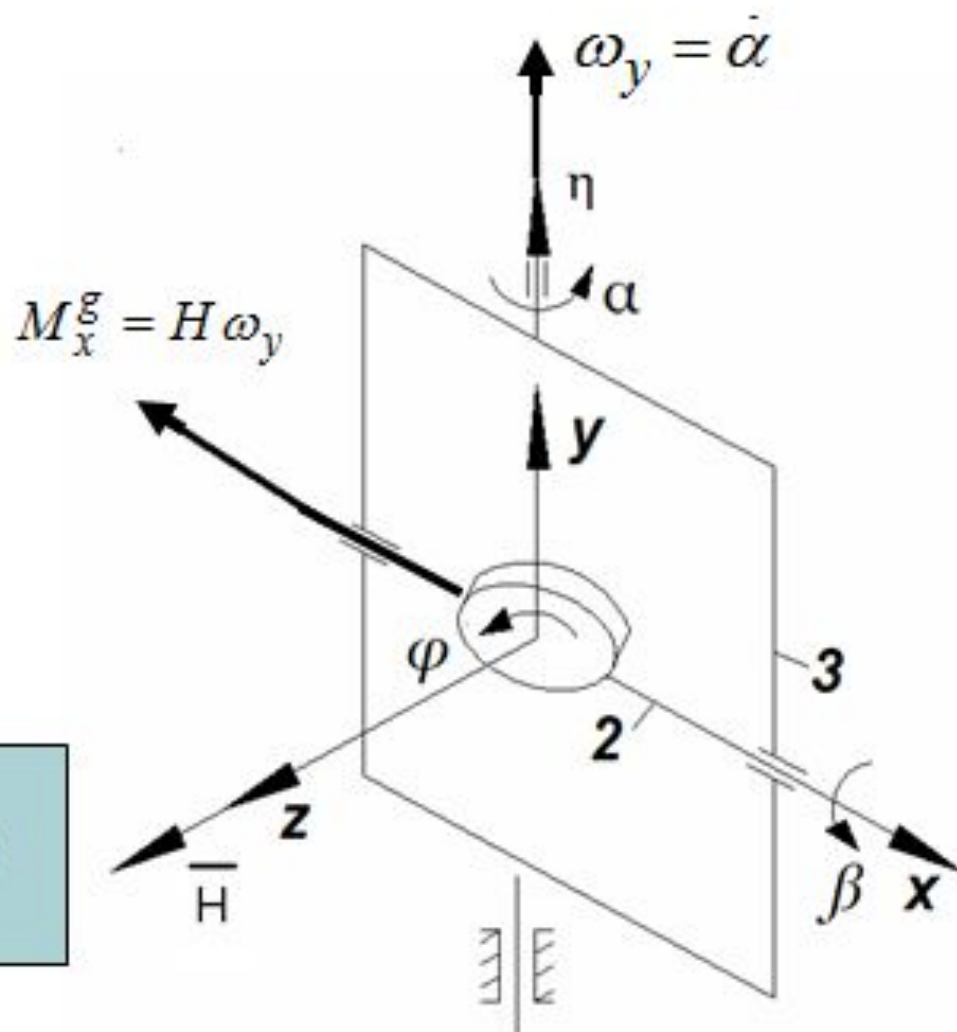
$$J_x \frac{d\omega_x}{dt} = M_x^g + M_x^a + M_x^p$$

$$J_x = J_{px} + J_{Bx} = J_{\Xi} + J_{Bx}$$

$$M_x^g = H\omega_y$$

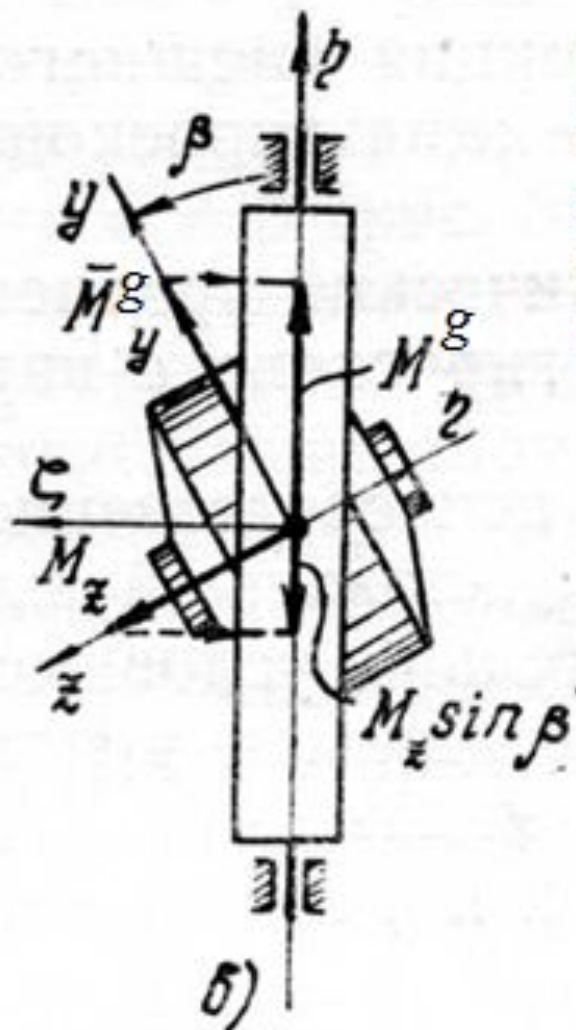
$$M_x = M_x^a + M_x^p$$

$$(J_{\Xi} + J_{Bx}) \frac{d\omega_x}{dt} + H\omega_y = M_x \quad (2)$$



Если ось ротора z не перпендикулярна к оси наружной рамки, то появляется проекция $-M_z \sin \beta$

То же самое – при отключении питания.



На гироскамеру по оси Z действует момент трения в подшипниках ротора и момент сил аэродинамического сопротивления газа в гироскамере. Направление этих моментов противоположно вращающему моменту.

$$J_{\eta} \frac{d\omega_{\eta}}{dt} = M_{\eta}^g + M_{\eta} - M_z \sin \beta$$

$$M_{\eta}^g = M_y^g \cos \beta = H \omega_x \cos \beta$$

$$J_{\eta} \frac{d\omega_{\eta}}{dt} - H \omega_x \cos \beta = M_{\eta} - M_z \sin \beta$$

Выразим ω_η через ω_y

$$\omega_\eta = \frac{\omega_y}{\cos \beta} \Rightarrow \frac{d\omega_\eta}{dt} = \frac{\dot{\omega}_y \cos \beta - \omega_y \dot{\beta} \sin \beta}{\cos^2 \beta}$$

Пренебрегая величинами второго порядка малости, получим

$$\frac{d\omega_\eta}{dt} = \frac{\dot{\omega}_y}{\cos \beta}$$

Окончательно:

$$J \frac{d\Omega}{dt} = M_{\text{ДВ}} - M_c \quad (1)$$

$$(J_\Sigma + J_{Bx}) \frac{d\omega_x}{dt} + H \omega_y = M_x \quad (2)$$

$$\frac{J_\eta}{\cos \beta} \frac{d\omega_y}{dt} - H \omega_x \cos \beta = M_\eta - M_z \sin \beta \quad (3)$$

В установившемся режиме

$$M_{\text{ДВ}} = M_c, \quad M_z = 0, \quad H = J\Omega = \text{const}$$

Уравнения прецессионного движения

Общепринятые обозначения:

$$p = \omega_x, \quad q = \omega_y, \quad J_{Bx} + J_z = A, \quad \frac{J_\eta}{\cos \beta} = B$$

$$J \frac{d\Omega}{dt} = M_z; \quad A\dot{p} + Hq = M_x; \quad B\dot{q} - Hp \cos \beta = M_\eta - M_z \sin \beta$$

Отбрасывая инерционные члены, отражающие нутационные колебания, в Установившемся режиме запишем прецессионные уравнения:

$$Hq = M_x \qquad Hp \cos \beta = -M_\eta$$

или

$$q = \frac{M_x}{H} \qquad p = -\frac{M_\eta}{H}$$

Наши обозначения

$$\begin{cases} \omega_x = \dot{\beta} \\ \omega_y = \dot{\alpha} \cos(\beta) \\ \omega_\eta = \dot{\alpha} \end{cases}$$

Прецессионные уравнения

$$\begin{cases} \dot{\alpha} = \frac{M_x}{H \cos(\beta)}, (3) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{\beta} = -\frac{M_\eta}{H \cos(\beta)}, (4) \end{cases}$$

$$H \dot{\alpha} \cos(\beta) = M_x$$

$$-H \dot{\beta} \cos(\beta) = M_\eta$$

Уравнения с учетом нутационных членов:

$$\begin{cases} I_x \ddot{\beta} + H \dot{\alpha} \cos(\beta) = M_x \\ (I_y \ddot{\alpha} - H \dot{\beta}) \cos(\beta) = M_\eta \end{cases}$$

Окончательно:

$$\begin{cases} I_x \ddot{\beta} + H \dot{\alpha} \cos(\beta) = M_x \\ I_\eta \ddot{\alpha} - H \dot{\beta} \cos(\beta) = M_\eta \end{cases}$$

Подвижное основание

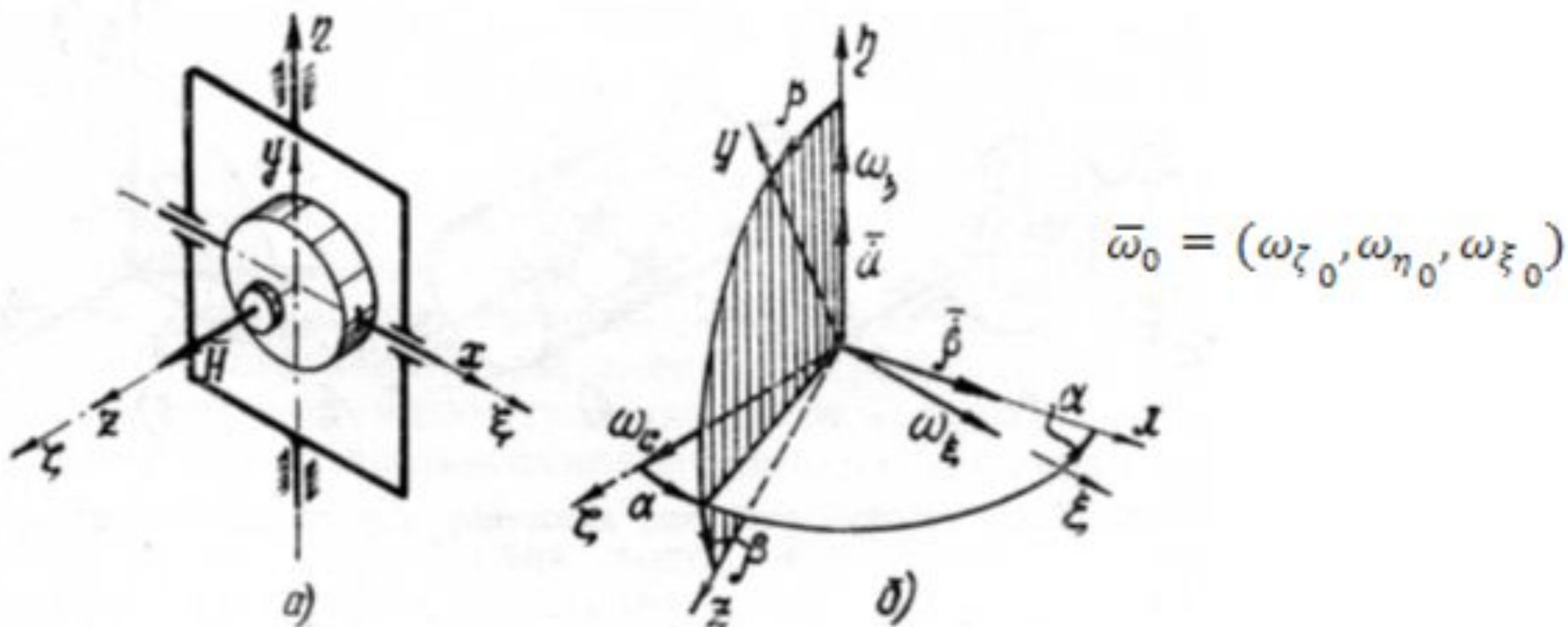


Рис. 3.3. К выводу кинематических соотношений

$$\omega_x = \dot{\beta} + \omega_{\xi_0} \cos \alpha - \omega_{\zeta_0} \sin \alpha$$

$$\omega_y = (\dot{\alpha} + \omega_{\eta_0}) \cos \beta + (\omega_{\zeta_0} \cos \alpha + \omega_{\xi_0} \sin \alpha) \sin \beta$$

$$\omega_\eta = \dot{\alpha} + \omega_{\eta_0}$$