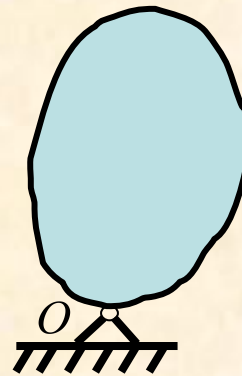
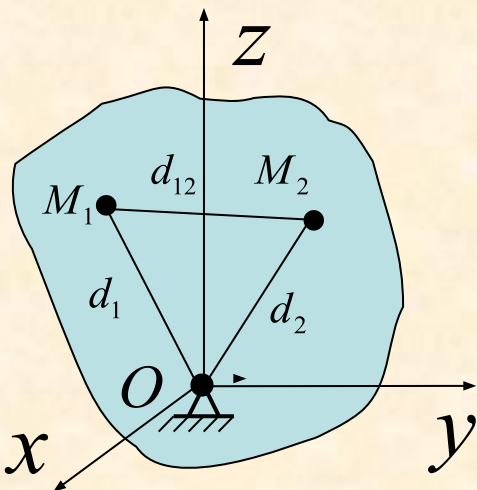


§ 4 СФЕРИЧЕСКОЕ ДВИЖЕНИЕ ТВЕРДОГО ТЕЛА ДВИЖЕНИЕ СВОБОДНОГО ТВЕРДОГО ТЕЛА

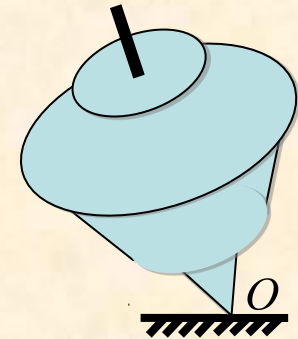
Сферическим называют такое движение твердого тела, при котором одна точка тела остается неподвижной во все время движения, а остальные точки тела движутся по сферическим поверхностям с центром в неподвижной точке.

Примеры сферического движения:

Для задания сферического движения достаточно задать три параметра:



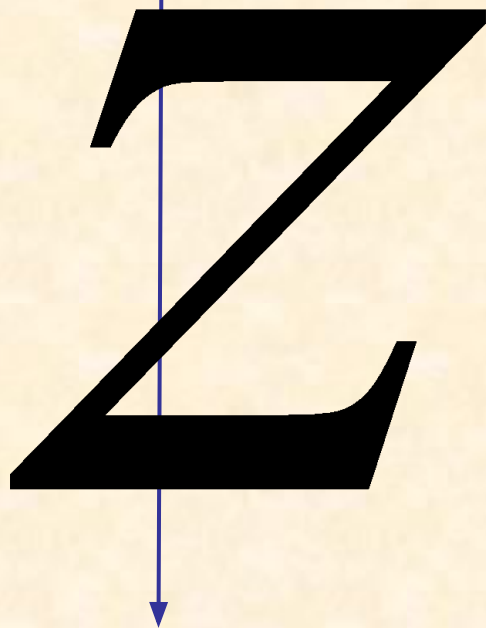
а) тело, закрепленное шаровым шарниром;



б) волчок

$$\begin{cases} (x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2 = d_{12}^2 = \text{const}, \\ x_1^2 + y_1^2 + z_1^2 = d_1^2 = \text{const}, \\ x_2^2 + y_2^2 + z_2^2 = d_2^2 = \text{const}. \end{cases}$$

СФЕРИЧЕСКОЕ ДВИЖЕНИЕ ТВЕРДОГО ТЕЛА УГЛЫ ЭЙЛЕРА



Система координат $Ox_1y_1z_1$ – неподвижная, и система координат $Oxyz$ – подвижная, связанная с движущимся телом, имеют общее начало координат – O .

OK – линия узлов

$\psi = \angle x_1OK$ - угол прецессии ,

$\theta = \angle z_1Oz$ - угол нутации ,

$\varphi = \angle KOx$ - угол собственного вращения .

Положение подвижной системы координат относительно неподвижной



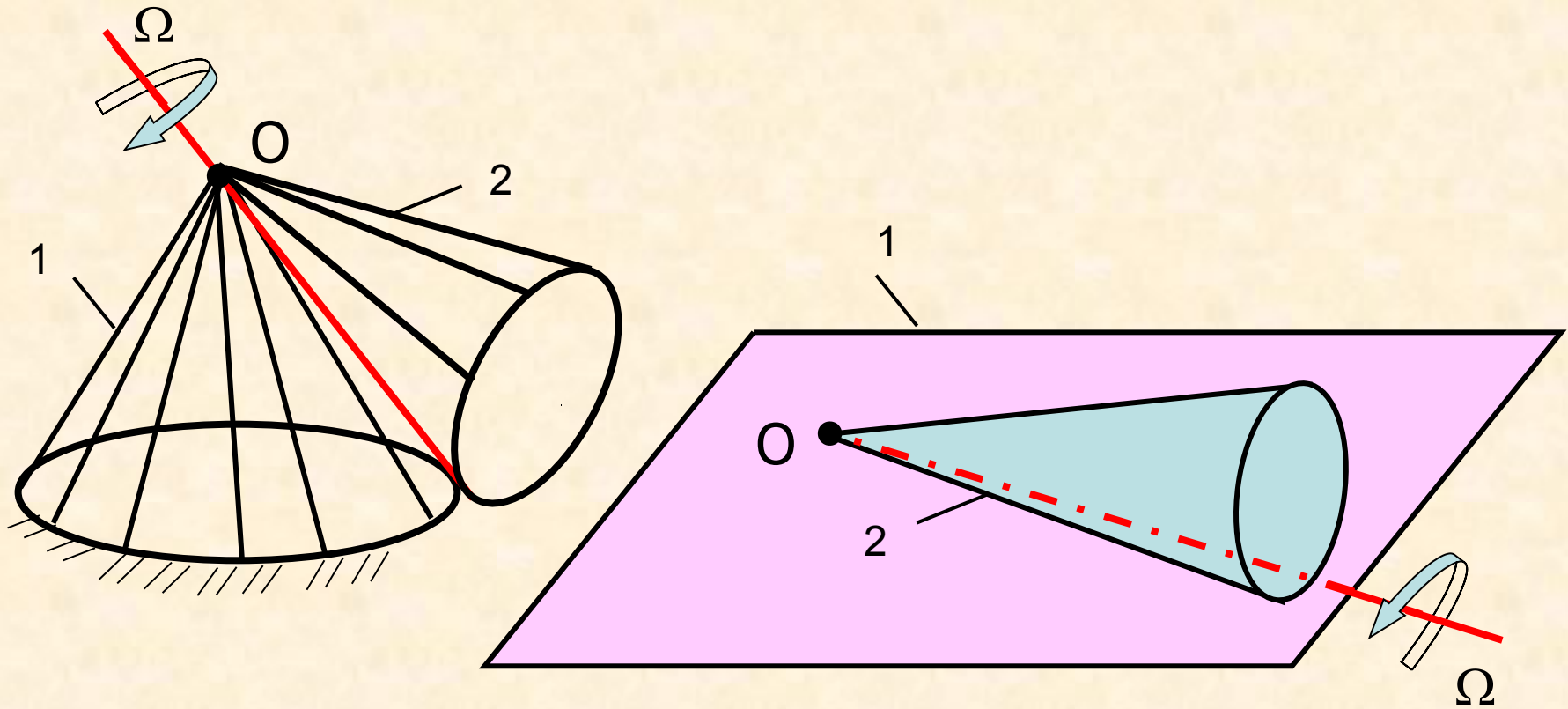
получить с помощью
) на угол ψ вокруг
вокруг оси Oz .

Уравнения сферического движения твердого тела:

$$\psi = f_1(t), \theta = f_2(t), \varphi = f_3(t).$$

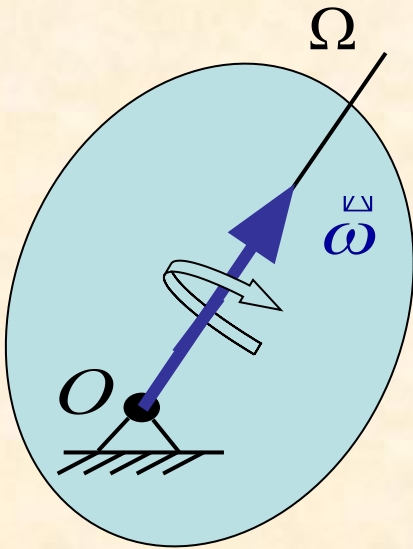
ГЕОМЕТРИЧЕСКАЯ ИНТЕРПРЕТАЦИЯ СФЕРИЧЕСКОГО ДВИЖЕНИЯ ТВЕРДОГО ТЕЛА

Движение твердого тела вокруг неподвижной точки геометрически можно интерпретировать как качение без проскальзывания подвижного аксоида по неподвижному аксоиду.



1- неподвижный аксоид , 2 – подвижный аксоид.

УГЛОВАЯ СКОРОСТЬ И УГЛОВОЕ УСКОРЕНИЕ ТВЕРДОГО ТЕЛА ПРИ СФЕРИЧЕСКОМ ДВИЖЕНИИ



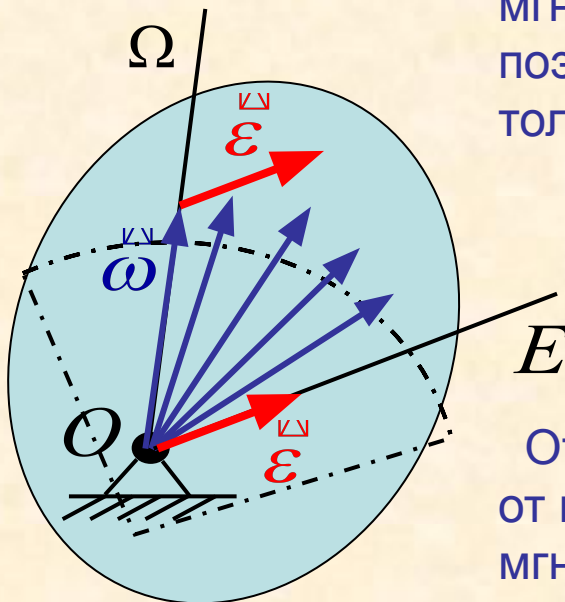
Мгновенной угловой скоростью твердого тела, совершающего сферическое движение, называют скорость поворота тела вокруг мгновенной оси вращения.

Вектор ω откладывается по мгновенной оси вращения $O\Omega$ в ту сторону, откуда поворот тела кажется происходящим против хода часовой стрелки.

При сферическом движении твердого тела положение мгновенной оси вращения $O\Omega$ изменяется со временем, поэтому вектор угловой скорости ω будет изменяться не только по модулю, но и по направлению.

Вектор мгновенного углового ускорения твердого тела, совершающего сферическое движение

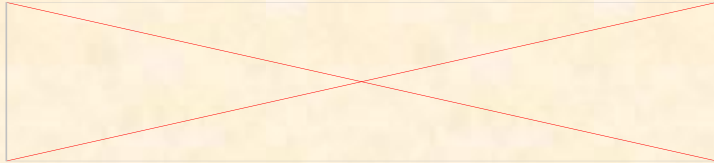
$\varepsilon = \frac{d\omega}{dt}$ и направлен по касательной к годографу вектора угловой скорости тела ω .



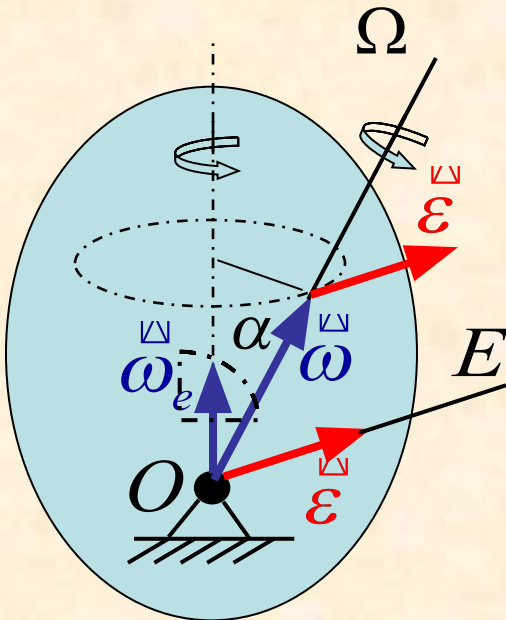
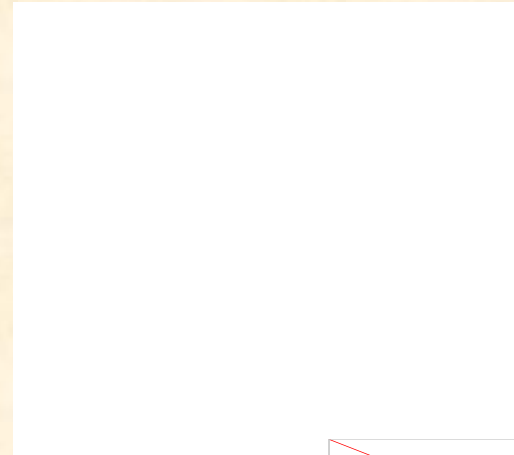
Отложив вектор мгновенного углового ускорения ε от неподвижной точки O , проведем прямую OE - мгновенную ось углового ускорения.

ВЫЧИСЛЕНИЕ УГЛОВОГО УСКОРЕНИЯ

1) Пусть известны проекции вектора мгновенной угловой скорости твердого тела на подвижные или неподвижные оси координат $\overset{\Delta}{\omega} (\omega_x, \omega_y, \omega_z)$, тогда проекции вектора мгновенного углового ускорения на те же оси находятся путем дифференцирования по времени соответствующих проекций:



При этом модуль и направление вектора мгновенного углового ускорения твердого тела определяются по формулам:



2) Пусть $|\overset{\Delta}{\omega}| = const.$ Тогда

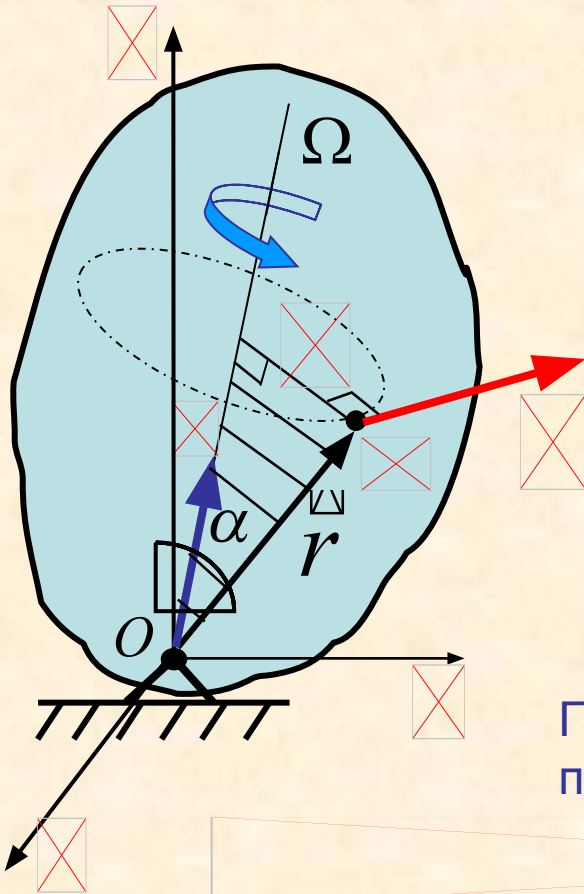
где \otimes - угловая скорость вращения мгновенной оси вращения тела, по которой направлен вектор мгновенной угловой скорости.

При этом $|\varepsilon| = |\overset{\Delta}{\omega}| \cdot |\omega_e| \cdot \sin \alpha.$



СКОРОСТИ ТОЧЕК ТВЕРДОГО ТЕЛА, СОВЕРШАЮЩЕГО СФЕРИЧЕСКОЕ ДВИЖЕНИЕ

Скорости точек твердого тела, совершающего сферическое движение, в каждый момент времени определяются как скорости во вращении этих точек вокруг мгновенной оси вращения тела $O\Omega$. При этом скорости точек тела, лежащих на мгновенной оси вращения равны нулю.



- формула Эйлера.

Проекции вектора скорости точки на неподвижные (или подвижные) оси координат выражаются формулами:

УСКОРЕНИЯ ТОЧЕК ТВЕРДОГО ТЕЛА, СОВЕРШАЮЩЕГО СФЕРИЧЕСКОЕ ДВИЖЕНИЕ

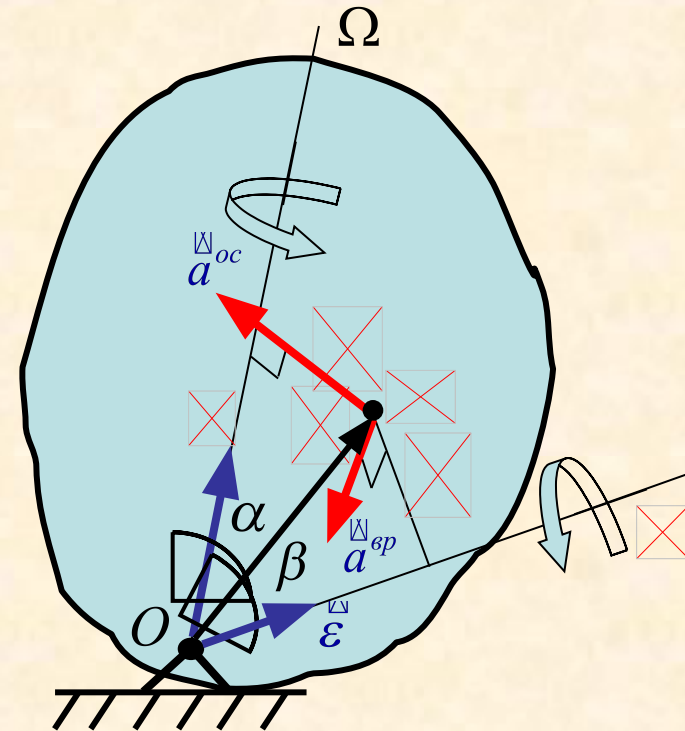
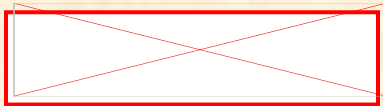
ТЕОРЕМА РИВАЛЬСА

Ускорение любой точки твердого тела, совершающего сферическое движение равно векторной сумме ее вращательного и осеостремительного ускорений

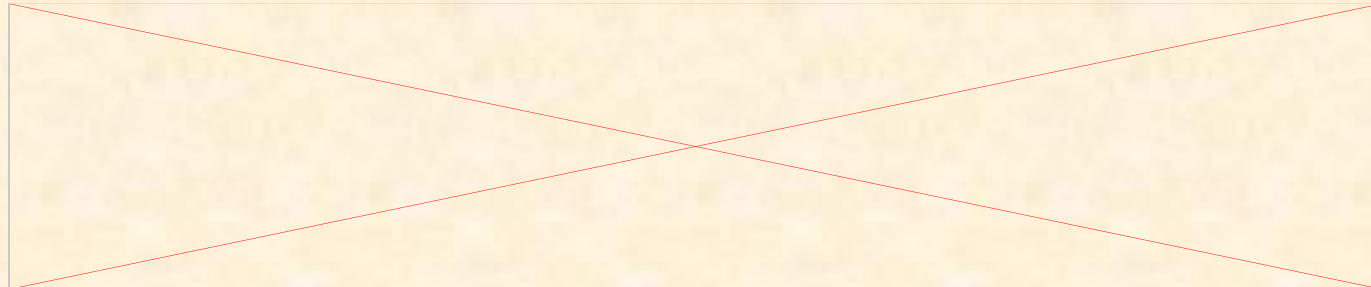
$$\vec{a} = \frac{d\vec{V}}{dt} = \frac{d(\vec{\omega} \times \vec{r})}{dt} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{\varepsilon} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{V}$$

$\vec{\varepsilon} \times \vec{r} = \vec{a}^{sp}$ - вращательное ускорение ,

$\vec{\omega} \times \vec{V} = \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} = \vec{a}^{oc}$ - осеостремительное (центростремительное) ускорение.



$$|\vec{a}^{sp}| = \varepsilon \cdot h_E, \quad h_E = |\vec{r}| \sin \beta; \quad |\vec{a}^{oc}| = \omega^2 \cdot h_\Omega, \quad h_\Omega = |\vec{r}| \sin \alpha, \quad \vec{a}^{sp} \perp \vec{a}^{oc}.$$



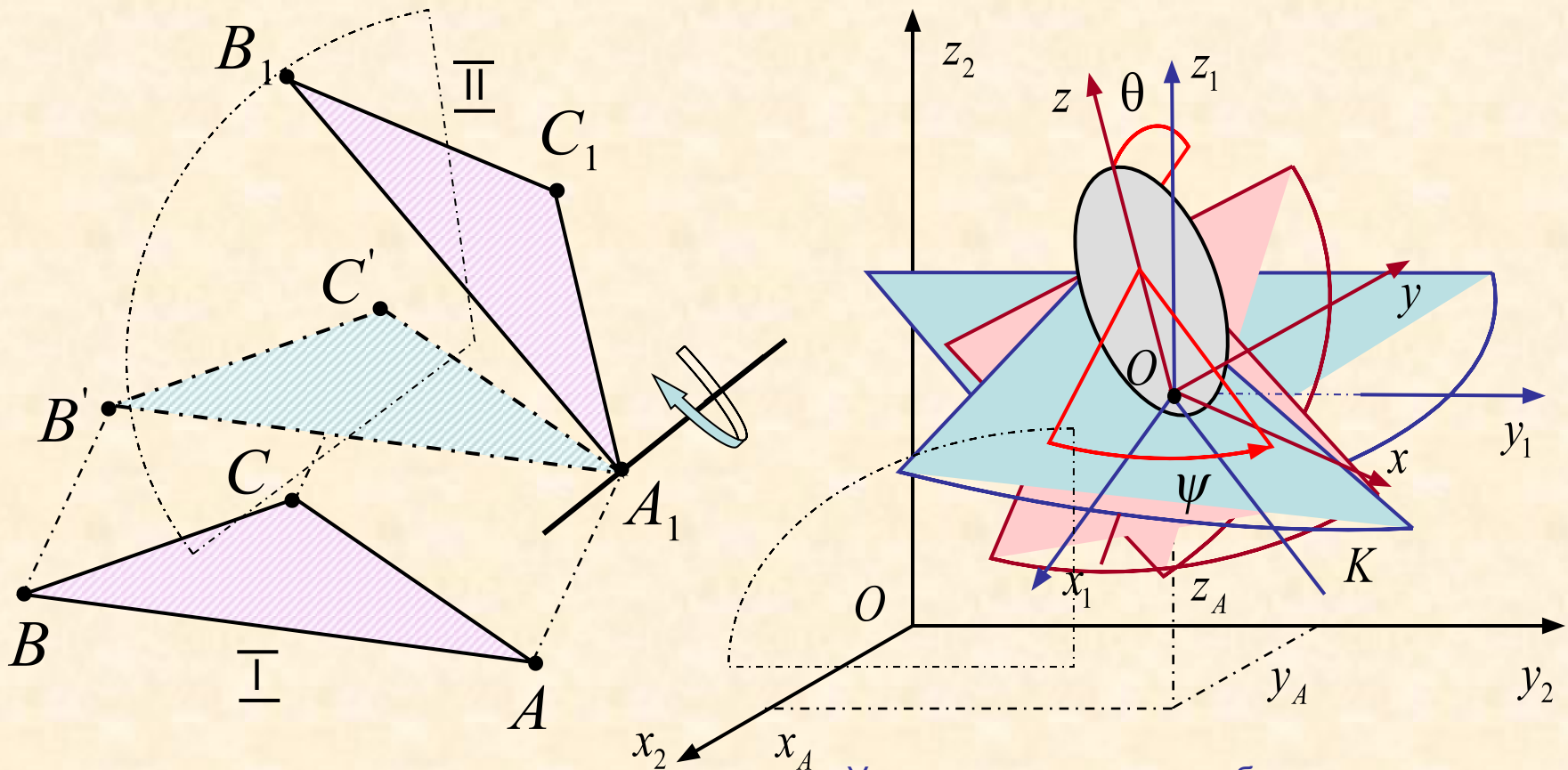
Если ось вращения тела неподвижна, то

$$\vec{a}^{sp} \perp \vec{a}^{oc},$$

$$h_E = h_\Omega = R,$$

$$|\vec{a}| = R \sqrt{\varepsilon^2 + \omega^4}.$$

ДВИЖЕНИЕ СВОБОДНОГО ТВЕРДОГО ТЕЛА



Всякое перемещение свободного твердого тела из одного положения в другое можно осуществить с помощью только двух перемещений: поступательного перемещения вместе с некоторой точкой – полюсом и поворота тела вокруг определенной оси, проходящей через полюс (сферического движения вокруг полюса)

Уравнения движения свободного твердого тела:

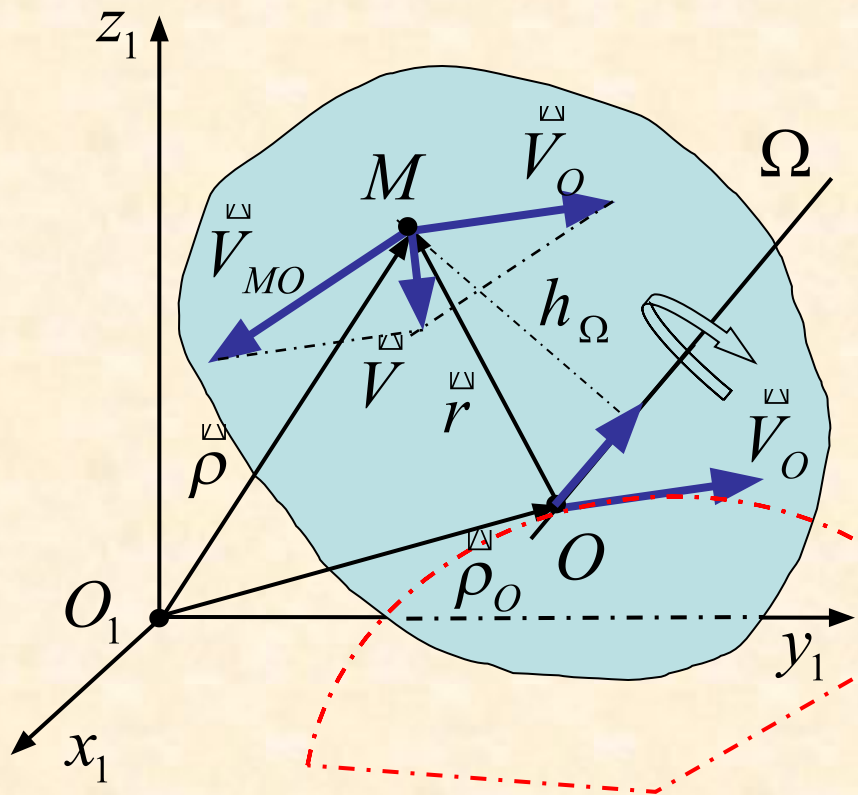
а) поступательное движение вместе с полюсом
 $x_A = f_1(t)$, $y_A = f_2(t)$, $z_A = f_3(t)$,

б) сферическое движение вокруг полюса

$\psi = f_4(t)$, $\theta = f_5(t)$, $\varphi = f_6(t)$.

ТЕОРЕМА О СКОРОСТЯХ ТОЧЕК СВОБОДНОГО ТВЕРДОГО ТЕЛА

Скорость любой точки свободного твердого тела равна векторной сумме скорости полюса и скорости в сферическом движении точки вокруг полюса



Доказательство.

$$\forall t > 0, \overset{\Delta}{\rho} = \overset{\Delta}{\rho}_0 + \overset{\Delta}{r} \quad \text{тогда}$$

$$\overset{\Delta}{V} = \frac{d\overset{\Delta}{\rho}}{dt} = \frac{d\overset{\Delta}{\rho}_0}{dt} + \frac{d\overset{\Delta}{r}}{dt}, \quad \text{где}$$

$$\frac{d\overset{\Delta}{\rho}_0}{dt} = \overset{\Delta}{V}_0 \quad - \text{ скорость полюса } O ;$$

$$\frac{d\overset{\Delta}{r}}{dt} = \overset{\Delta}{\omega} \times \overset{\Delta}{r} = \overset{\Delta}{V}_{MO} \quad - \text{ скорость точки } M \text{ в сферическом движении вокруг полюса } O.$$

$$\boxed{\overset{\Delta}{V} = \overset{\Delta}{V}_0 + \overset{\Delta}{V}_{MO}}$$

едствия.

Проекции векторов скоростей точек свободного твердого тела на прямую, соединяющую эти точки равны (см. теорема Грасгофа);

Концы векторов скоростей точек свободного твердого тела, лежащих на одном, отрезке лежат на одной прямой и делят ее в том же отношении, в каком сами точки делят отрезок;

Скорости точек свободного тела, лежащих на прямой, параллельной мгновенной оси вращения тела, симметричны.

ТЕОРЕМА ОБ УСКОРЕНИЯХ ТОЧЕК СВОБОДНОГО ТВЕРДОГО ТЕЛА

Ускорение любой точки свободного твердого тела равно векторной сумме ускорения полюса и вращательного и осестремительного ускорений точки, определенных относительно мгновенной оси вращения и оси мгновенного ускорений, проходящих через полюс

Доказательство.

На основании теоремы о скорости точки свободного твердого тела:

$$\vec{V} = \vec{V}_O + \vec{\omega} \times \vec{r}$$

тогда $\vec{a} = \frac{d\vec{V}}{dt} = \frac{d\vec{V}_O}{dt} + \frac{d\vec{\omega}}{dt} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt}$, где

$$\frac{d\vec{V}_O}{dt} = \vec{a}_O \text{ — ускорение полюса — } O; \quad \frac{d\vec{\omega}}{dt} \times \vec{r} = \vec{\varepsilon} \times \vec{r} = \vec{a}_{MO}^{ep} \text{ — вращательное}$$

ускорение точки М относительно оси мгновенного углового ускорения ОЕ;

$$\vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{\omega} \times \vec{V}_{MO} = \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} = \vec{a}_{MO}^{oc} \text{ — осестремительное ускорение}$$

точки М относительно мгновенной оси вращения ОΩ;

$$\vec{a} = \vec{a}_O + \vec{a}_{MO}^{ep} + \vec{a}_{MO}^{oc}$$