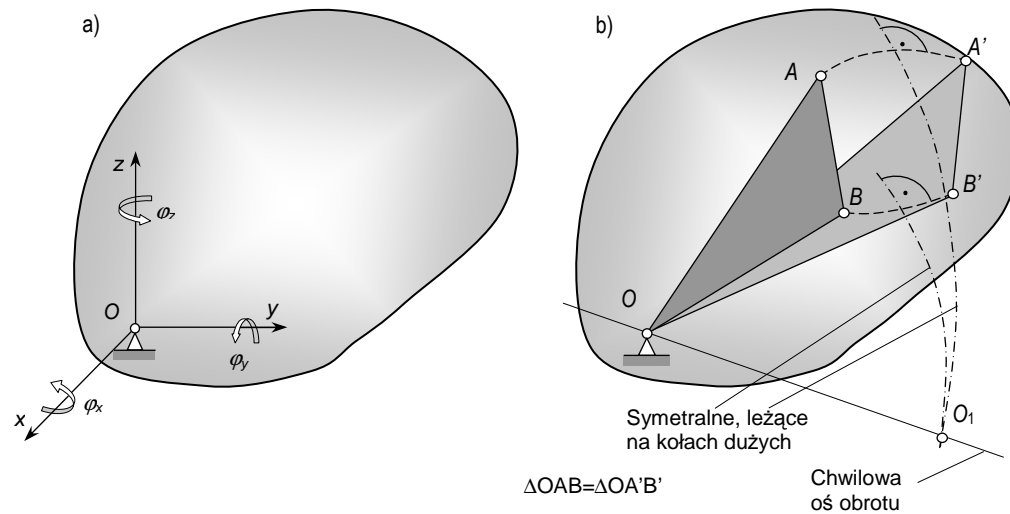
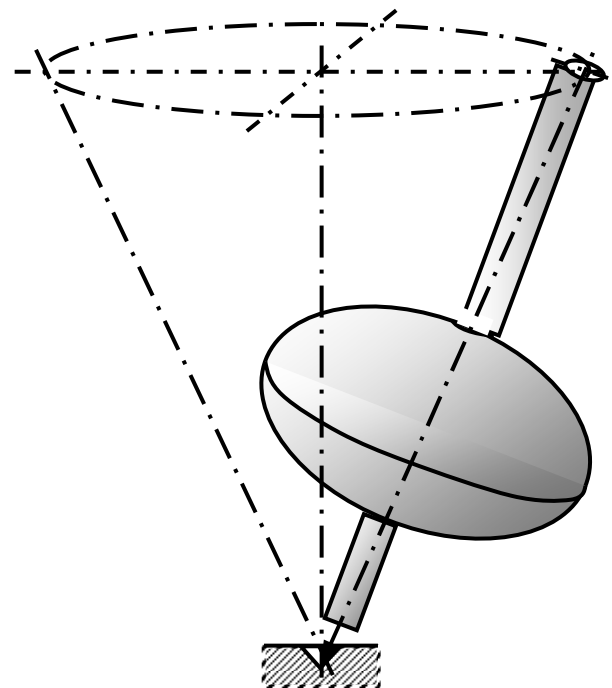
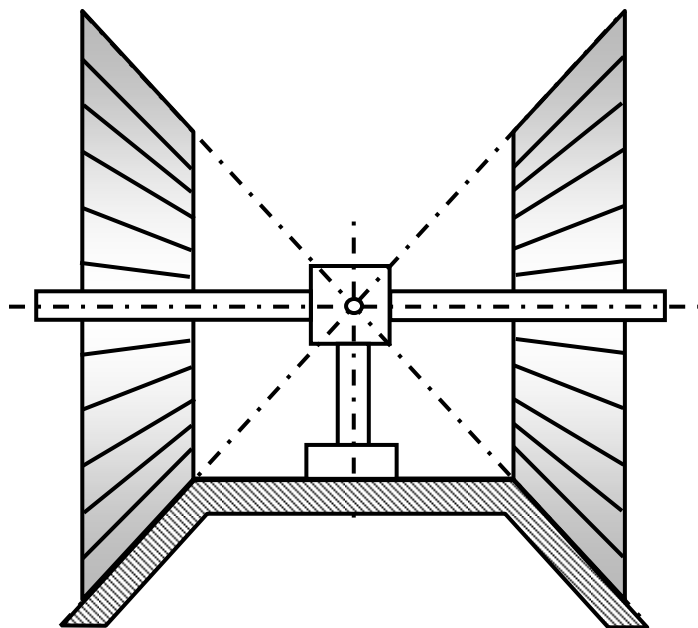


Ruch kulisty bryły. Kinematyka

Ruchem kulistym nazywamy ruch, w czasie którego jeden z punktów bryły jest stale nieruchomy. Ruch kulisty jest obrotem dookoła *chwilowej osi obrotu* (oś ta zmienia swoje położenie w czasie).

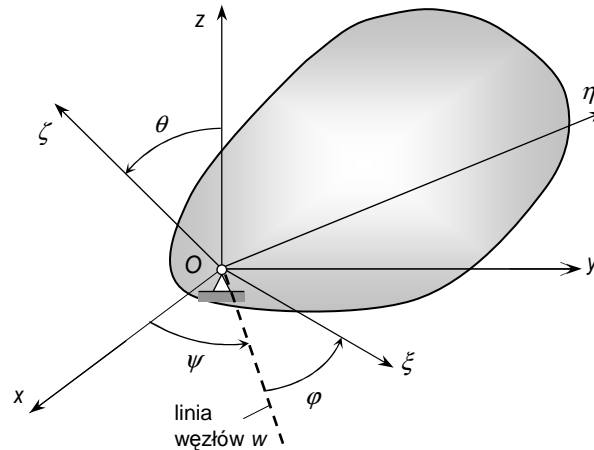


Ruch kulisty bryły: a) obrót wokół punktu, b) obrót dookoła chwilowej osi obrotu



Przykłady brył w ruchu kulistym

Położenie. Bryła, której jeden punkt jest unieruchomiony ma 3 stopnie swobody. Jej położenie jest opisane w sposób jednoznaczny jedynie za pomocą kątów, zwanych *kątami Eulera*. Dla określenia tych kątów wprowadzamy układ współrzędnych związanych z bryłą ξ, η, ζ .



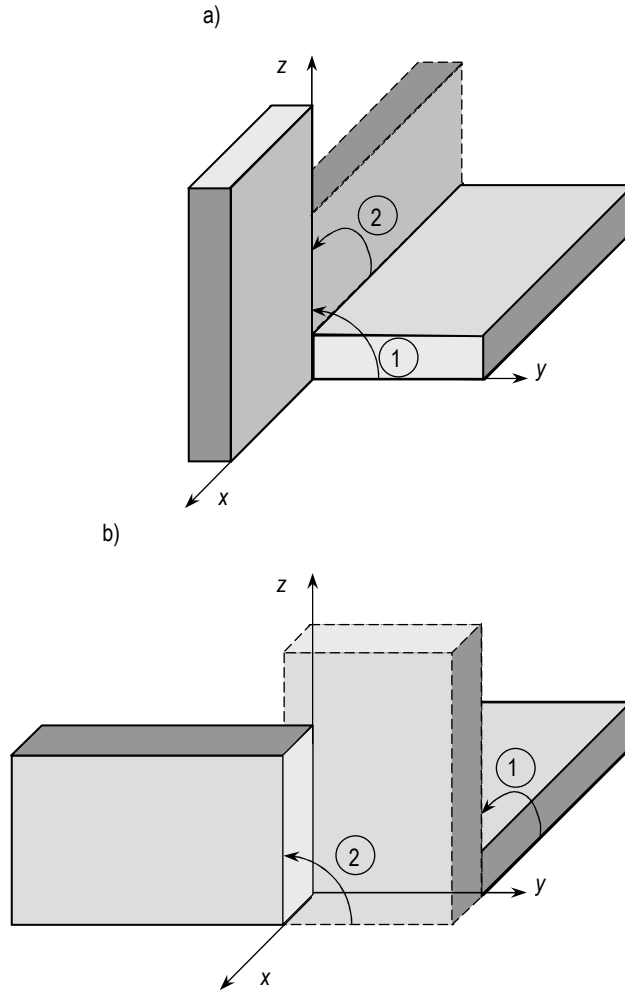
Opis ruchu kulistej bryły za pomocą kątów Eulera

Wyobraźmy sobie, że początkowo osie układu nieruchomego x, y, z pokrywają się z osiami układu ξ, η, ζ . Następnie bryła wykonuje obroty:

- wokół osi nieruchomej z o kąt ψ (kąt **precesji**), po wykonaniu tego obrotu oś ζ znajdzie się na linii zwanej linią węzłów w ,
- wokół osi ξ o kąt θ (kąt **nutacji**), ściśle wokół linii węzłów w ,
- wokół osi ζ o kąt φ (kąt **obrotu własnego**).

Kolejność „wykonywania” powyższych obrotów jest dowolna i nie ma ona wpływu na położenie końcowe bryły.

Gdybyśmy chcieli za współrzędne bryły przyjąć kąty będące obrotami wokół osi układu nieruchomego x, y, z , wówczas kolejność wykonywania obrotów decydowałaby o położeniu końcowym bryły. Kąty $\varphi_x, \varphi_y, \varphi_z$ nie opisują więc jednoznacznie położenia bryły (można je przyjąć tylko dla małych obrotów).

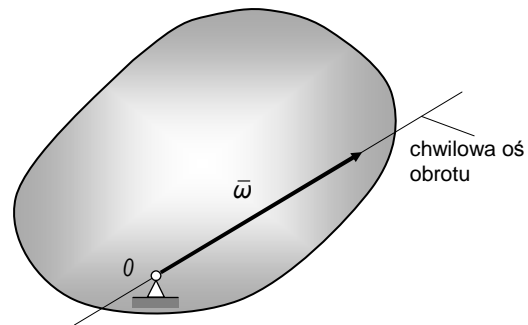


Wpływ kolejności „wykonywania” obrotów bryły na położenie końcowe: a) obroty w kolejności – wokół osi x potem y , b) obroty w kolejności – wokół osi y potem x

Zatem kąty: $\psi = \psi(t)$,
 $\theta = \theta(t)$,
 $\varphi = \varphi(t)$

są współrzędnymi bryły w ruchu kulistym.

Prędkość bryły. Ponieważ ruch kulisty jest obrotem wokół chwilowej osi obrotu, wektor prędkości kątowej leży na tej osi.



Chwilowa oś obrotu bryły w ruchu kulistym

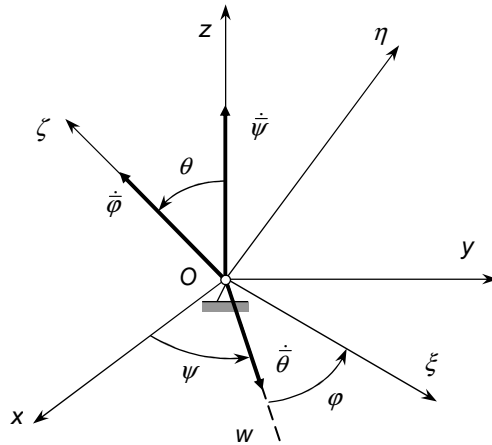
Wektor prędkości kątowej $\bar{\omega}$ możemy podać zarówno w nieruchomym układzie osi x, y, z

$$\bar{\omega} = \omega_x \bar{i} + \omega_y \bar{j} + \omega_z \bar{k} ,$$

jak i w układzie związanym z bryłą

$$\bar{\omega} = \omega_\xi \bar{e}_\xi + \omega_\eta \bar{e}_\eta + \omega_\zeta \bar{e}_\zeta .$$

Znając prędkości: $\dot{\phi}$ – obrotu własnego, $\dot{\psi}$ – precesji oraz $\dot{\theta}$ – nutacji,



Wektory prędkości kątowych: obrotu własnego $\dot{\phi}$, precesji $\dot{\psi}$ i nutacji $\dot{\theta}$

Składowe wektora $\bar{\omega}$, w układzie nieruchomym x, y, z oraz ruchomym ξ, η, ζ obliczamy z zależności:

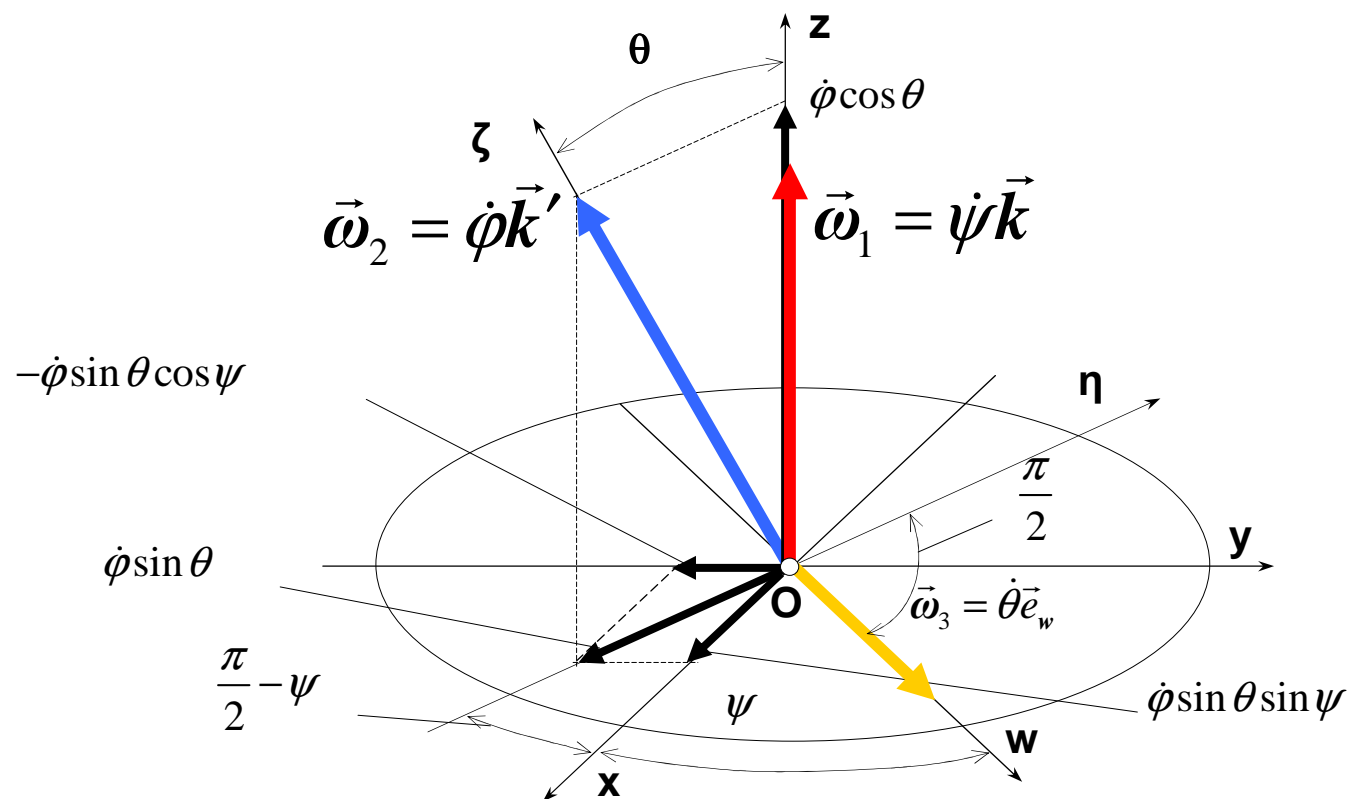
$$\omega = \begin{Bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} \sin \theta \sin \psi & 0 & \cos \psi \\ -\sin \theta \cos \psi & 0 & \sin \psi \\ \cos \theta & 1 & 0 \end{bmatrix} \cdot \begin{Bmatrix} \dot{\phi} \\ \dot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{Bmatrix}.$$

$$\omega = \begin{Bmatrix} \omega_\xi \\ \omega_\eta \\ \omega_\zeta \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & \sin \theta \sin \varphi & \cos \varphi \\ 0 & \sin \theta \cos \varphi & -\sin \varphi \\ 1 & \cos \theta & 0 \end{bmatrix} \cdot \begin{Bmatrix} \dot{\phi} \\ \dot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{Bmatrix}$$

natomiast: $\omega_\phi = \dot{\phi}$, $\omega_\psi = \dot{\psi}$, $\omega_\theta = \dot{\theta}$ - prędkości zmian kątów *Eulera*.

Możemy też wektor prędkości kątowej bryły w ruchu kulistym przedstawić w postaci $\bar{\omega} = \dot{\phi} \cdot \bar{e}_\zeta + \dot{\psi} \cdot \bar{k} + \dot{\theta} \cdot \bar{e}_w$

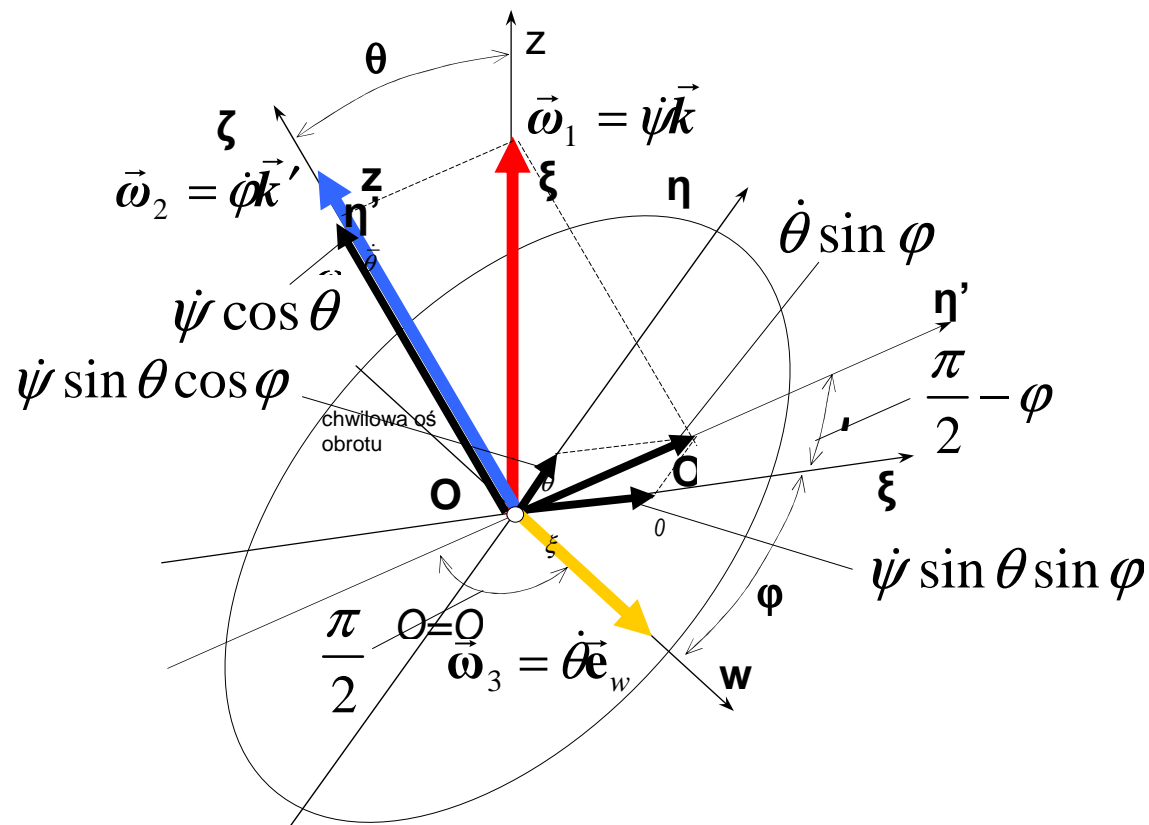
W celu znalezienia składowych prędkości kątowej w układzie x,y,z obliczamy poszczególne jej składowe sumując algebraicznie odpowiednie składowe wektorów prędkości kątowych $\vec{\omega}_1, \vec{\omega}_2, \vec{\omega}_3$,



Transformacja do układu nieruchomego: x,y,z

	$\bar{\omega}_1 = \dot{\psi} \cdot \bar{k}$	$\bar{\omega}_2 = \dot{\phi} \cdot \bar{k}'$	$\bar{\omega}_3 = \dot{\theta} \cdot \bar{e}_w$
ω_x	0	$\dot{\phi} \cdot \sin \theta \cdot \sin \psi$	$\dot{\theta} \cdot \cos \psi$
ω_y	0	$-\dot{\phi} \cdot \sin \theta \cdot \cos \psi$	$\dot{\theta} \cdot \sin \psi$
ω_z	$\dot{\psi}$	$\dot{\phi} \cdot \cos \theta$	0

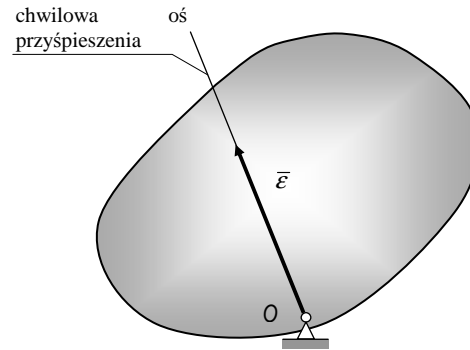
W celu znalezienia składowych prędkości kątowej w układzie ξ, η, ζ obliczamy poszczególne jej składowe sumując algebraicznie odpowiednie składowe wektorów prędkości kątowych $\vec{\omega}_1, \vec{\omega}_2, \vec{\omega}_3$



Transformacja do układu ruchomego: ξ, η, ζ

	$\bar{\omega}_1 = \dot{\psi} \cdot \bar{k}$	$\bar{\omega}_2 = \dot{\phi} \cdot \bar{k}'$	$\bar{\omega}_3 = \dot{\theta} \cdot \bar{e}_w$
ω_ξ	$\dot{\psi} \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi$	0	$\dot{\theta} \cdot \cos \varphi$
ω_η	$\dot{\psi} \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi$	0	$-\dot{\theta} \cdot \sin \varphi$
ω_ζ	$\dot{\psi} \cdot \cos \theta$	$\dot{\phi}$	0

Przyspieszenie. Wektor przyspieszenia kąowego bryły w ruchu kulistym leży na chwilowej osi przyspieszenia.



Chwilowa oś przyspieszenia bryły w ruchu kulistym

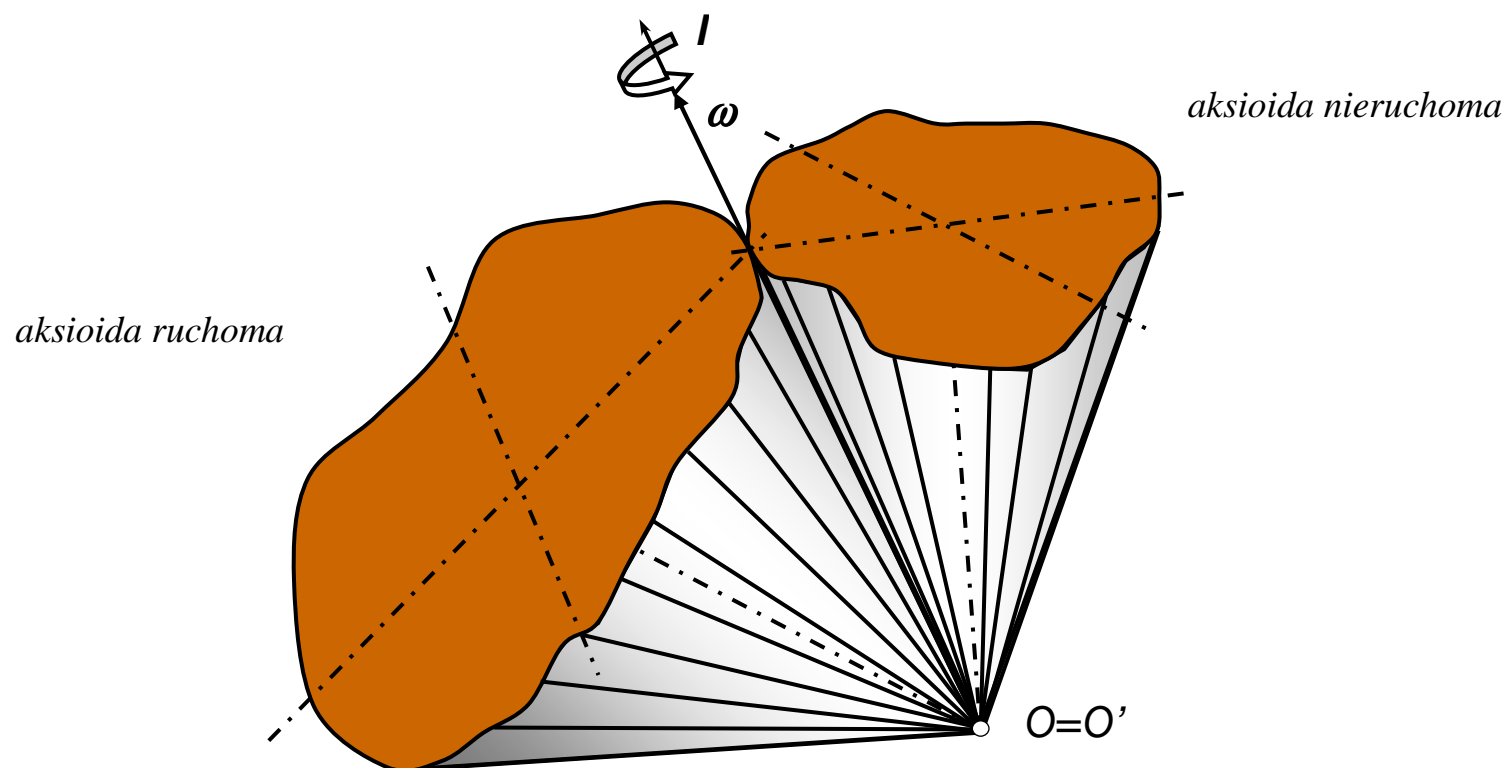
Wektor przyspieszenia kąowego możemy podać tak w nieruchomym układzie osi x, y, z

$$\bar{\varepsilon} = \dot{\bar{\omega}} = \varepsilon_x \bar{i} + \varepsilon_y \bar{j} + \varepsilon_z \bar{k} ,$$

jak i w ruchomym układzie osi ξ, η, ζ

$$\bar{\varepsilon} = \dot{\bar{\omega}} = \varepsilon_\xi \bar{e}_\xi + \varepsilon_\eta \bar{e}_\eta + \varepsilon_\zeta \bar{e}_\zeta .$$

W czasie ruchu kulistego bryły sztywnej chwilowa oś obrotu zmienia swoje położenie względem nieruchomego układu odniesienia U oraz względem poruszającej się bryły. Przechodzi ona jednak zawsze przez środek O ruchu kulistego. Z tego względu chwilowe osie obrotu muszą leżeć na pewnej powierzchni stożkowej o wierzchołku w punkcie O . Podobnie, miejscem geometrycznym chwilowych osi obrotu w układzie ruchomym U' jest powierzchnia innego stożka, o wierzchołku w punkcie O . Powierzchnie te nazywają się **aksioidami** (*aksioida ruchoma i aksioida nieruchoma*).



Precesja regularna (szczególny przypadek ruchu kulistego)

Precesja regularna ma miejsce, gdy spełnione są warunki:

$$\theta = \text{const}, \quad \text{stad} \quad \dot{\theta} = 0$$

$$\dot{\phi} = \text{const}$$

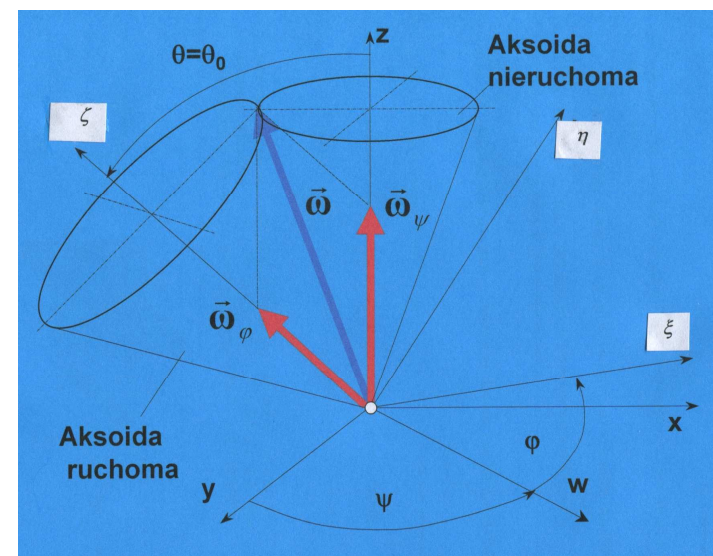
$$\dot{\psi} = \text{const}$$

Dla precesji regularnej ruchy obrotowy precesji i obrotu własnego są jednostajnymi ruchami wokół osi z oraz ζ . Precesję regularną można zinterpretować jako sumę dwóch obrotowych ruchów jednostajnych: ruchu wokół osi związanej z bryłą ζ , nachylonej stale pod kątem θ , z prędkością kątową $\dot{\phi} = \text{const}$ oraz ruchu wokół osi z , z prędkością kątową precesji $\dot{\psi} = \text{const}$.

Wektor prędkości kątowej $\vec{\omega}$ leży w płaszczyźnie z, ζ , a jego długość wynosi (tw. cosinusów)

$$\omega = \sqrt{\dot{\phi}^2 + \dot{\psi}^2 + 2\dot{\phi}\dot{\psi} \cos \theta_0}$$

gdzie: $\omega = \text{const}$, $\theta_0 = \text{const}$



W zależności od wartości kąta pomiędzy wektorami prędkości kątowej precesji $\vec{\omega}_\psi$ i obrotu własnego $\vec{\omega}_\varphi$, mamy do czynienia z precesją prostą (**współbieżną**), gdy $\theta_0 \leq 90^\circ$ (kąt ostry), lub precesją odwrotną (**przeciwbieżną**), gdy $\theta_0 > 90^\circ$ (kąt rozwarty).

