

**„Mérnöki közelítés” pörgettyúmozgást végző merev test perdületderiváltjának a kiszámítására**

**A dinamika alaptétele merev testre, általános, térbeli mozgás esetén:**

$$\begin{bmatrix} \dot{\underline{I}} \\ \dot{\underline{\Pi}}_S \end{bmatrix}_S = [\underline{F}, \underline{M}_S]_S$$

$$\dot{\underline{I}} = m \cdot \underline{a}_S \rightarrow \boxed{m \cdot \underline{a}_S = \underline{F}}$$

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = ? \rightarrow \boxed{? = \underline{M}_S}$$

Merev test perdülete:  $\underline{\Pi}_S = \underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}$

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}) \dot{=} ?$$

$$(\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}) \dot{=} \underline{\theta}_S \cdot \dot{\underline{\omega}} + \dot{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\omega}$$

A perdületvektor idő szerinti deriválását inerciarendszerben kell elvégezni.

A  $\underline{\theta}_S$  mátrix inerciarendszerben való deriválása nagyon nehézkes lenne, mert elemei csak a testtel együtt mozgó vonatkoztatási rendszerben állandók, inerciarendszerben nem állandók. Azonban elkerülhető a perdület inerciarendszerben való közvetlen deriválása, ha felhasználjuk valamely vektormennyiség két, egymáshoz képest mozgó vonatkoztatási rendszerben elvégzett idő szerinti deriváltjainak kapcsolatát. Az egyik vonatkoztatási rendszer inerciarendszer, az állónak tekintett környezet, a másik vonatkoztatási rendszer a testtel együtt mozog, vagyis benne a test nyugalomban van.

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\Pi}_S^* + \underline{\omega} \times \underline{\Pi}_S \quad (\dot{\quad}) : \text{idő szerinti deriválás inerciarendszerben}$$

$$\uparrow \quad (\quad)^* : \text{idő szerinti deriválás a testhez kötött vonatkoztatási rendszerben}$$

$$\underline{\Pi}_S^* = \underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega} + \dot{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\omega}$$

↑

$$\underline{\omega} = ?$$

Az  $\underline{\omega}$  szögsebességvektor inerciarendszerhez képesti, „abszolút” mennyiség. Alkalmazzuk rá az idő szerinti deriváltak kapcsolatát, inerciarendszerben deriválva, és a testtel együtt mozgó vonatkoztatási rendszerben deriválva:

$$\left. \begin{array}{l} \dot{\underline{\omega}} = \underline{\omega}^* + \underline{\omega} \times \underline{\omega} \rightarrow \dot{\underline{\omega}} = \underline{\omega}^* \\ \text{másképpen a szöggyorsulás definíció szerint: } \underline{\varepsilon} = \dot{\underline{\omega}} \end{array} \right\} \Rightarrow \underline{\omega}^* = \underline{\varepsilon}$$

Ezzel:

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\theta}_S \cdot \underline{\varepsilon} + \underline{\omega} \times \underline{\Pi}_S \rightarrow \boxed{\underline{\theta}_S \cdot \underline{\varepsilon} + \underline{\omega} \times \underline{\Pi}_S = \underline{M}_S}$$

**A dinamika alaptétele merev testre:**  $\boxed{m \cdot \underline{a}_S = \underline{F}}$  I.

$$\boxed{\underline{\theta}_S \cdot \underline{\varepsilon} + \underline{\omega} \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}) = \underline{M}_S}$$
 II.

**Ha a pörgettyűmozgásra alkalmazzuk a dinamika alaptételét, akkor a II. egyenlet baloldalán álló kifejezés (a perdületderivált) bizonyos feltételek teljesülése esetén egyszerűbben is kiszámítható.**

Ezek a feltételek a következők:

1. A test forgásszimmetrikus
2.  $\underline{\omega} = \underline{\omega}_p + \underline{\omega}_r$  ( $\underline{\omega}_n = \underline{0}$ )
3.  $\underline{\omega}_p$  állandó,  $\underline{\omega}_r$  állandó
4.  $\underline{\omega}_r \perp \underline{\omega}_p$

Ekkor  $\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_r)$

**Ugyanis:**

A testtel együtt mozgó vonatkoztatási rendszer fölvételére a perdületderivált meghatározásakor azért volt szükség, hogy a tehetetlenségi mátrix elemei abban konstansok legyenek, és így a deriváltjuk nulla legyen. Forgásszimmetrikus test esetén (1. feltétel) ez a kívánalom teljesül akkor is, ha a mozgó vonatkoztatási rendszer nem mozog teljesen együtt a testtel, hanem csak a test precessziójával forog.

$$\underline{\Pi}_S = \underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}$$

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = \overline{\dot{\underline{\Pi}}}_S + \underline{\omega}_p \times \underline{\Pi}_S \quad (\overline{\quad}): \text{ idő szerinti deriválás a precesszióval mozgó vonatkoztatási rendszerben}$$

↑

$$\overline{\underline{\Pi}}_S = \cancel{\underline{\theta}_S} \cdot \underline{\omega} + \underline{\theta}_S \cdot \overline{\underline{\omega}} \quad \left. \begin{array}{l} \uparrow \\ \overline{\underline{\omega}} = \underline{0} \text{ mert a precesszióval forgó vonatkoztatási rendszerben} \\ \text{a 2. és 3. feltétel miatt } \underline{\omega} \text{ irány és nagyság szerint állandó} \end{array} \right\} \Rightarrow \overline{\underline{\Pi}}_S = \underline{0}$$

Ez azt jelenti, hogy a perdületvektor irány és nagyság szerint állandó a precesszióval mozgó vonatkoztatási rendszerben.

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\omega}_p \times \underline{\Pi}_S = \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}) = \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot (\underline{\omega}_p + \underline{\omega}_r)) = \cancel{\underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_p)} + \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_r)$$

↑
↑

2. feltétel:  $\underline{\omega} = \underline{\omega}_p + \underline{\omega}_r$ 
4. feltétel

4. feltétel  $\Rightarrow \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_p) = \underline{0}$ , mert a rotáció tengelye mindig tehetetlenségi főirány,

és ha  $\underline{\omega}_r \perp \underline{\omega}_p$ , akkor a precesszió tengelye is tehetetlenségi főirány, ezért  $\underline{\omega}_p \parallel (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_p)$ .

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_r)$$

**Ezzel az állítást igazoltuk.**

### Megjegyzések:

**1. A pörgettyű gyakorlati alkalmazásaiban** rendszerint a precesszió sokkal lassúbb, mint a rotáció:  $\omega_p \ll \omega_r$ , ezért a perdületvektor kifejezésében elhanyagolják a precessziót. Ekkor a perdületvektor beleesik a forgásszimmetrikus rotor szimmetriatengelyébe.

$$\underline{H}_s \approx \underline{\hat{H}}_s = \underline{\theta}_s \cdot \underline{\omega}_r$$

$$\dot{\underline{\hat{H}}}_s = \underline{\ddot{H}}_s + \underline{\omega}_p \times \underline{\hat{H}}_s$$

$$\left. \begin{array}{l} \underline{\ddot{H}}_s = \underline{\theta}_s \cdot \underline{\ddot{\omega}}_r + \underline{\dot{\theta}}_s \cdot \underline{\omega}_r \\ \uparrow \\ \underline{\ddot{\omega}}_r = \underline{0} \text{ ha } |\underline{\omega}_r| \text{ állandó} \end{array} \right\} \Rightarrow \underline{\ddot{H}}_s = \underline{0}$$

$$\dot{\underline{\hat{H}}}_s = \underline{\omega}_p \times \underline{\hat{H}}_s = \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_s \cdot \underline{\omega}_r)$$

**2.** Ha a fenti négy feltétel teljesül, akkor a dinamika alaptételének II. egyenlete helyett felírt, ún. **mérnöki közelítésként ismert képlet**

$$\underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_s \cdot \underline{\omega}_r) = \underline{M}_s$$

pontos eredményt ad, vagyis azonos az inerciarendszerben felírt perdületderiválttal.

**3. Ezt az egyszerűbb alakot olyankor is alkalmazzák, amikor a fenti négy feltétel nem mindegyike teljesül.** Ekkor a perdületderivált nem pontos, ezért hívják a perdületderiválnak ezt az alakját mérnöki közelítésnek.

### Illusztratív példa:

Kanyarodó jármű kerekének dinamikai vizsgálatára szolgáló modell az egyenes körkúp alapköre. A kúpot alátétlen görgetjük oly módon, hogy a csúcsa helyben marad.

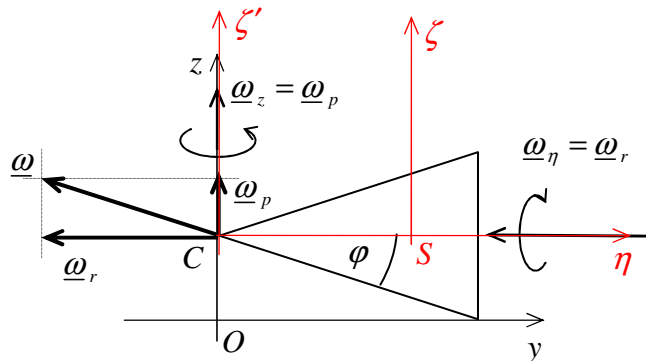
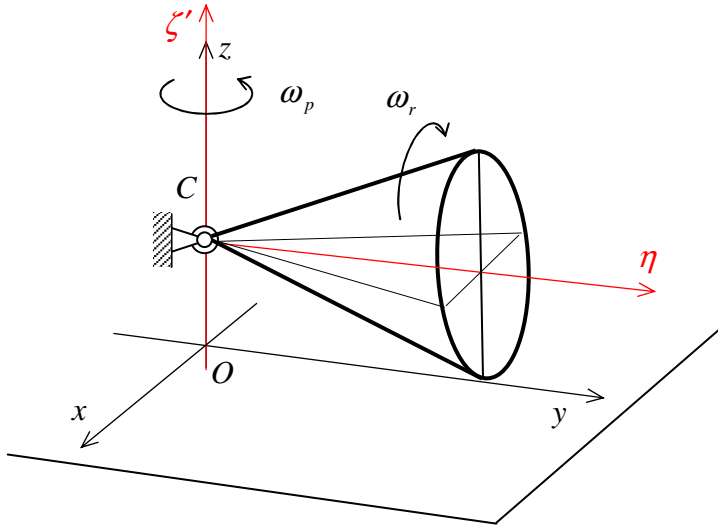
Ha a kúp szimmetriatengelye vízszintes helyzetű, akkor a kúp alapköre csúszásmentesen gördül egy kör alakú pályán. Ha a kúp egyenletesen jár körbe, akkor mind a négy feltétel teljesül ahhoz, hogy a mérnöki közelítéssel kiszámított perdületderivált megegyezzen a pontos perdületderiválttal.

Ha a kúp a palástján gördülve jár körbe, akkor a precesszió nem merőleges a rotációra, a mérnöki közelítés nem alkalmazható a perdületderivált kiszámítására.

Mindkét esetben meghatározzuk a perdületderiváltat a pontos képlettel is és a mérnöki közelítéssel is, és összehasonlítjuk a kapott eredményeket.

## 1. Vízszintes helyzetű tengellyel körbe járó kúp

Egy egyenes körkúp a függőleges térfix  $z$  tengely körül állandó fordulatszámmal jár körbe, miközben tengelye párhuzamos helyzetű az alátétéhez képest, és alapkörlapja csúszásmentesen gördül az alátétén ( $x, y$  sík). A kúp  $C$  csúcsa helyben marad.



### Vonatkoztatási rendszerek és koordinátarendszerek:

$\{O; x, y, z\}$  térfix

$\{C; \xi', \eta' = \eta, \zeta'\}$   $\underline{\omega}_p$ -vel forog a térfix  $z$  tengely körül

$\{S; \xi, \eta, \zeta\}$   $\underline{\omega}_p$ -vel forog a térfix  $z$  tengely körül, origója a test súlypontja. Ebben a rendszerben a test tehetetlenségi mátrixa diagonális, és a főátlóban álló elemek a fő tehetetlenségi nyomatékok.

**Kiszámítjuk a perdületderiváltat a  $\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} + \underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S$  összefüggéssel:**

$$\underline{\underline{\omega}} = \underline{\underline{\omega}}_p + \underline{\underline{\omega}}_r = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega_p \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ \omega_p \end{bmatrix}$$

$$\underline{\underline{\varepsilon}} = \underline{\underline{\omega}}_p \times \underline{\underline{\omega}} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega_p \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ \omega_p \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \omega_p \cdot \omega_r \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

$$\underline{\underline{\Pi}}_S = \underline{\underline{\underline{\theta}}}_S \cdot \underline{\underline{\omega}} = \begin{bmatrix} \theta_\xi & 0 & 0 \\ 0 & \theta_\eta & 0 \\ 0 & 0 & \theta_\zeta \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ \omega_p \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ -\theta_\eta \cdot \omega_r \\ \theta_\zeta \cdot \omega_p \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

$$\begin{aligned} \dot{\underline{\underline{\Pi}}}_S = \underline{\underline{\underline{\theta}}}_S \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} + \underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S &= \begin{bmatrix} \theta_\xi & 0 & 0 \\ 0 & \theta_\eta & 0 \\ 0 & 0 & \theta_\zeta \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \omega_r \cdot \omega_p \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ \omega_p \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} 0 \\ -\theta_\eta \cdot \omega_r \\ \theta_\zeta \cdot \omega_p \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \theta_\eta \cdot \omega_r \cdot \omega_p \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta} \\ &= \begin{bmatrix} \cancel{\theta_\xi \cdot \omega_r \cdot \omega_p} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \theta_\eta \cdot \omega_r \cdot \omega_p - \cancel{\theta_\zeta \cdot \omega_r \cdot \omega_p} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\dot{\underline{\underline{\Pi}}}_S = \begin{bmatrix} \theta_\eta \cdot \omega_r \cdot \omega_p \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

**A mérnöki közelítéssel is kiszámítjuk a perdületderiváltat, ugyanabban a koordinátarendszerben, mint az előbb:**

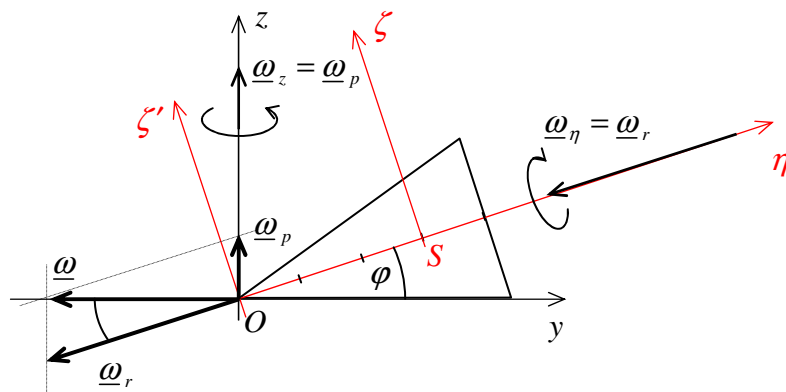
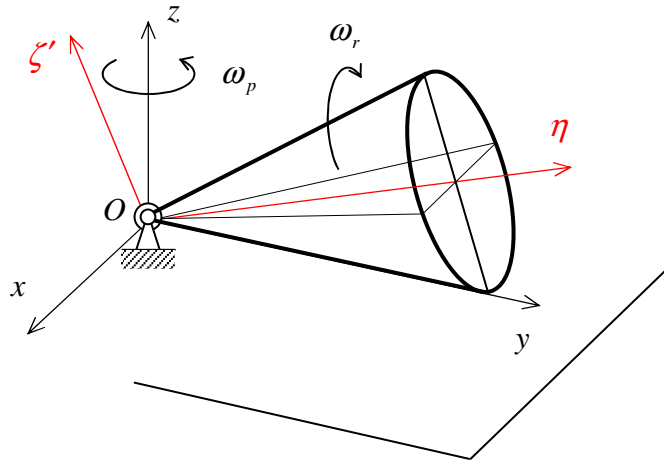
$$\dot{\underline{\underline{\Pi}}}_S = \underline{\underline{\omega}}_p \times (\underline{\underline{\underline{\theta}}}_S \cdot \underline{\underline{\omega}}_r) = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega_p \end{bmatrix} \times \left( \underbrace{\begin{bmatrix} \theta_\xi & 0 & 0 \\ 0 & \theta_\eta & 0 \\ 0 & 0 & \theta_\zeta \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ 0 \end{bmatrix}}_{\begin{bmatrix} 0 \\ -\theta_\eta \cdot \omega_r \\ 0 \end{bmatrix}} \right) = \begin{bmatrix} \theta_\eta \cdot \omega_r \cdot \omega_p \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

A kettő ugyanaz.

Teljesül mind a négy feltétel, amely biztosítja, hogy a mérnöki közelítés pontosan a perdületderiváltat adja.

## 2. A palástján gördülő kúp

Egy egyenes kúp a függőleges térfix  $z$  tengely körül állandó fordulatszámmal jár körbe, miközben egy alkotója állandóan rajta van az alátéten ( $x, y$  sík) úgy, hogy az alkotó és az alátét érintkezése csúszásmentes. A kúp csúcsa helyben marad.



**Vonatkoztatási rendszerek és koordinátarendszerek:**

$\{O; x, y, z\}$  térfix

$\{O; \xi', \eta' = \eta, \zeta'\}$   $\underline{\omega}_p$ -vel forog a térfix  $z$  tengely körül

$\{S; \xi, \eta, \zeta\}$   $\underline{\omega}_p$ -vel forog a térfix  $z$  tengely körül, origója a test súlypontja. Ebben a rendszerben a test tehetetlenségi mátrixa diagonális, és a főátlóban álló elemek a fő tehetetlenségi nyomatékok.

Először kiszámítjuk a perdületderiváltat a  $\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} + \underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S$  képlettel:

$$\underline{\underline{\omega}} = \underline{\underline{\omega}}_p + \underline{\underline{\omega}}_r = \begin{bmatrix} 0 \\ \omega_p \cdot \sin \varphi \\ \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ \omega_p \cdot \sin \varphi - \omega_r \\ \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

$$\underline{\underline{\varepsilon}} = \underline{\underline{\omega}}_p \times \underline{\underline{\omega}} = \underline{\underline{\omega}}_p \times (\underline{\underline{\omega}}_p + \underline{\underline{\omega}}_r) = \underline{\underline{\omega}}_p \times \underline{\underline{\omega}}_r = \begin{bmatrix} 0 \\ \omega_p \cdot \sin \varphi \\ \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

$$\underline{\underline{\Pi}}_S = \underline{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\underline{\omega}} = \begin{bmatrix} \theta_\xi & 0 & 0 \\ 0 & \theta_\eta & 0 \\ 0 & 0 & \theta_\zeta \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ \omega_p \cdot \sin \varphi - \omega_r \\ \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ \theta_\eta \cdot (\omega_p \cdot \sin \varphi - \omega_r) \\ \theta_\zeta \cdot \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

$$\underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S = \begin{bmatrix} 0 \\ \omega_p \cdot \sin \varphi - \omega_r \\ \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} 0 \\ \theta_\eta \cdot (\omega_p \cdot \sin \varphi - \omega_r) \\ \theta_\zeta \cdot \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix}$$

$$\underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S = \begin{bmatrix} \theta_\zeta \cdot \omega_p^2 \cdot \cos \varphi \cdot \sin \varphi - \theta_\zeta \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi - \theta_\eta \cdot \omega_p^2 \cdot \cos \varphi \cdot \sin \varphi + \theta_\eta \cdot \omega_p \cdot \cos \varphi \cdot \omega_r \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$\underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S = \begin{bmatrix} (\theta_\zeta - \theta_\eta) \cdot \omega_p^2 \cdot \cos \varphi \cdot \sin \varphi - \theta_\zeta \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi + \theta_\eta \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$\underline{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} = \begin{bmatrix} \theta_\xi & 0 & 0 \\ 0 & \theta_\eta & 0 \\ 0 & 0 & \theta_\zeta \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \theta_\xi \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$\dot{\underline{\underline{\Pi}}}_S = \underline{\underline{\theta}}_S \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} + \underline{\underline{\omega}} \times \underline{\underline{\Pi}}_S =$$

$$= \begin{bmatrix} \cancel{\theta_\xi \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} (\theta_\zeta - \theta_\eta) \cdot \omega_p^2 \cdot \cos \varphi \cdot \sin \varphi - \cancel{\theta_\zeta \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi} + \theta_\eta \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$\dot{\underline{\underline{\Pi}}}_S = \begin{bmatrix} (\theta_\zeta - \theta_\eta) \cdot \omega_p^2 \cdot \cos \varphi \cdot \sin \varphi + \theta_\eta \cdot \omega_p \cdot \omega_r \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

**A mérnöki közelítéssel is kiszámítjuk a perdületderiváltat, ugyanabban a koordinátarendszerben, mint az előbb:**

$$\dot{\underline{\Pi}}_S = \underline{\omega}_p \times (\underline{\theta}_S \cdot \underline{\omega}_r) = \begin{bmatrix} 0 \\ \omega_p \cdot \sin \varphi \\ \omega_p \cdot \cos \varphi \end{bmatrix} \times \left( \underbrace{\begin{bmatrix} \theta_\zeta & 0 & 0 \\ 0 & \theta_\eta & 0 \\ 0 & 0 & \theta_\zeta \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ -\omega_r \\ 0 \end{bmatrix}}_{\begin{bmatrix} 0 \\ -\theta_\eta \cdot \omega_r \\ 0 \end{bmatrix}} \right) = \begin{bmatrix} \theta_\eta \cdot \omega_r \cdot \omega_p \cdot \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}_{\xi, \eta, \zeta}$$

A kétféleképpen számított perdületderivált nem ugyanaz.

Az eltérés:  $(\theta_\zeta - \theta_\eta) \cdot \omega_p^2 \cdot \cos \varphi \cdot \sin \varphi$ .

A négy feltétel közül, - amelyek biztosítják, hogy a mérnöki közelítéssel és a pontos perdületderiváltképlettel kapott eredmény megegyezzen, - a palástján fekvő és körbe járó kúp esetében nem teljesül a negyedik, vagyis a precesszió és a rotáció nem merőlegesek egymásra, hanem  $\frac{\pi}{2} - \varphi$  szöget zárnak be egymással. Minél kevésbé tér el a bezárt szög a derékszögtől, vagyis minél kisebb  $\varphi$  értéke, annál kisebb az eltérés. Ha  $\varphi = 0$  lenne, vagyis a bezárt szög derékszög lenne, akkor ez az eltérés nulla lenne.