



كلية العلوم

القسم : الرياضيات

السنة : الثالثة

المادة : ميكانيك ٢

المحاضرة : السابعة / نظري /

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960



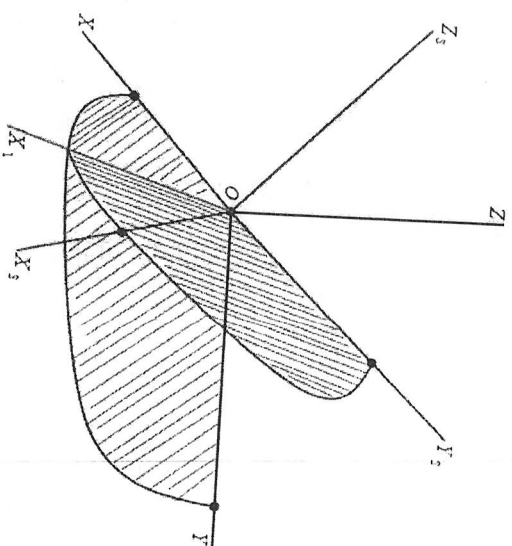
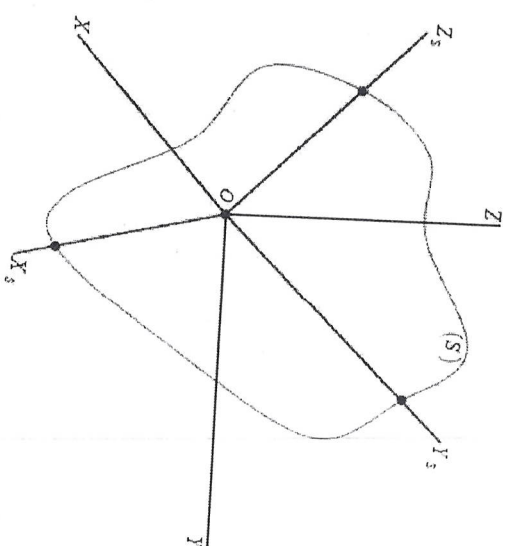
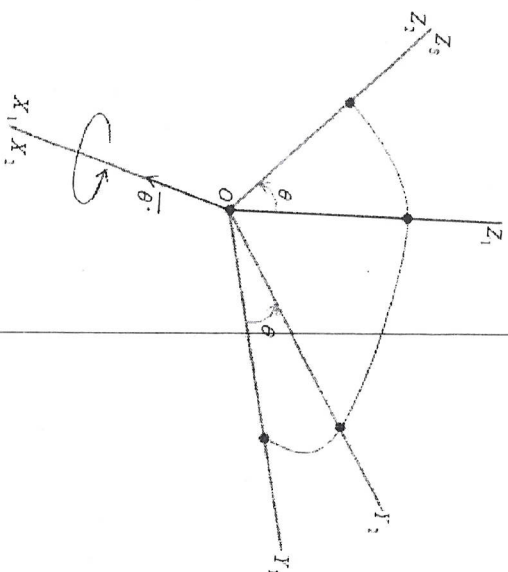
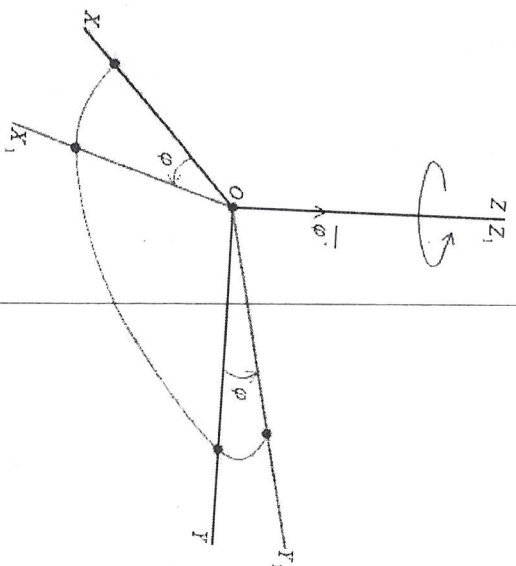


حركة جسم صلب حول نقطة ثابتة

يتضح هنا أن متجه الدوران في هذه الحالة هو المتجه

$$\vec{\omega}_1 = \vec{\varphi}^* = \varphi^* \vec{k} = \varphi^* \vec{k}_1$$

الدوران الثاني هو للجملة R_1 حول المحور OX_1 بزاوية θ حتى يطبق المحور OZ_1 على المحور OZ_S الذي هو المحور الجديد، لنحصل على الجملة الجديدة Z_2/OX_2Y_2 الموضحة في الشكل التالي



في حال ثبتت نقطة واحدة O من جسم صلب S ، عندئذ لا يمكن لهذا الجسم إلا التحرك حول هذه النقطة و الدوران حولها بشكل حر. و لدراسة حركة الجسم في هذه الحالة نعتبر جملة إحداثيات عطالية $R/OX_1Y_1Z_1$ في الفراغ قاعدتها النظامية كما نعتبر جملة إحداثيات متساكنة مع الجسم $R_S/OX_SY_SZ_S$ عندئذ قاعدتها النظامية $(O, \vec{i}_S, \vec{j}_S, \vec{k}_S)$ ، نتناول دراسة حركة الجسم إلى دراسة حركة الجملة المتساكنة R_S بالنسبة للجملة R . لقد وجدنا سابقاً أن الجسم الصلب في حركته حول نقطة ثابتة منه يملك ثلاث درجات من الحرية، و بالتالي يلزم تعيينه تعيين ثلاث وسطاء مستقلة في الحالة العامة، و من البديهي التفكير في كون هذه الوسطاء الثلاثة عبارة عن ثلاث دورانات متتالية، و لتعيين هذه الدورانات، حول النقطة الثابتة. و لتعيين هذه الدورانات، سنعتبر أولاً المحور OX_1 الذي يمثل الفصل المشترك للمستويين OX_1Y_1 الثابت و OX_SY_S المتساكن مع الجسم الموضح في الشكل المجاور.

لانتقال من وضعية الجملة الثابتة R إلى وضعية الجملة المتساكنة R_S ستقوم بالدورانات الثلاث التالية،

١. الدوران الأول للجملة الثابتة R حول المحور OZ بزاوية φ حتى يطبق المحور OX على المحور OX_1 ، لنحصل على الجملة الجديدة Z_1/OX_1Y_1 الموضحة في الشكل التالي



$$\overrightarrow{OM} = \begin{cases} x \vec{i} + y \vec{j} + z \vec{k} \\ x_1 \vec{i}_1 + y_1 \vec{j}_1 + z_1 \vec{k}_1 \\ x_2 \vec{i}_2 + y_2 \vec{j}_2 + z_2 \vec{k}_2 \\ x_3 \vec{i}_3 + y_3 \vec{j}_3 + z_3 \vec{k}_3 \end{cases}$$

١. مصفوفة الترخ أو الاستباق: نسمي المصفوفة A_φ التي نحقق العلاقة

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\varphi \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

مصفوفة الترخ أو الاستباق والتي تمثل مصفوفة الانتقال من الجلة R إلى الجلة R_1 . و إيجاد هذه المصفوفة نلاحظ أن

$$x_1 = \overrightarrow{OM} \cdot \vec{i}_1 = (x \vec{i} + y \vec{j} + z \vec{k}) \cdot \vec{i}_1 = x \vec{i} \cdot \vec{i}_1 + y \vec{j} \cdot \vec{i}_1 + z \vec{k} \cdot \vec{i}_1$$

$$= x \cos(\widehat{\vec{i}, \vec{i}_1}) + y \cos(\widehat{\vec{j}, \vec{i}_1}) + z \cos(\widehat{\vec{k}, \vec{i}_1})$$

$$= x \cos(\varphi) + y \cos\left(\frac{\pi}{2} - \varphi\right) + z \cos\left(\frac{\pi}{2}\right) = x \cos(\varphi) + y \sin(\varphi)$$

$$y_1 = \overrightarrow{OM} \cdot \vec{j}_1 = (x \vec{i} + y \vec{j} + z \vec{k}) \cdot \vec{j}_1 = x \vec{i} \cdot \vec{j}_1 + y \vec{j} \cdot \vec{j}_1 + z \vec{k} \cdot \vec{j}_1$$

$$= x \cos(\widehat{\vec{i}, \vec{j}_1}) + y \cos(\widehat{\vec{j}, \vec{j}_1}) + z \cos(\widehat{\vec{k}, \vec{j}_1})$$

$$= x \cos\left(\frac{\pi}{2} + \varphi\right) + y \cos(\varphi) + z \cos\left(\frac{\pi}{2}\right) = -x \sin(\varphi) + y \cos(\varphi)$$

$$z_1 = \overrightarrow{OM} \cdot \vec{k}_1 = (x \vec{i} + y \vec{j} + z \vec{k}) \cdot \vec{k}_1 = x \vec{i} \cdot \vec{k}_1 + y \vec{j} \cdot \vec{k}_1 + z \vec{k} \cdot \vec{k}_1$$

$$= x \cos(\widehat{\vec{i}, \vec{k}_1}) + y \cos(\widehat{\vec{j}, \vec{k}_1}) + z \cos(\widehat{\vec{k}, \vec{k}_1})$$

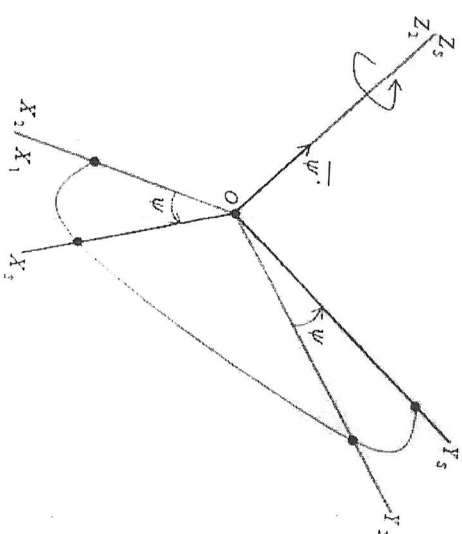
$$= x \cos\left(\frac{\pi}{2}\right) + y \cos\left(\frac{\pi}{2}\right) + z \cos(0) = z$$



من الواضح أن متجه الدوران في هذه الحالة هو المتجه

$$\vec{\omega}_2 = \vec{\theta} = \theta \cdot \vec{i}_1 = \theta \cdot \vec{i}_2$$

٣. الدوران الثالث هو للجلة R_2 حول المحور OZ_2 الذي هو المحور OZ_3 بزاوية ψ حتى يطبق المحور OX_2 الذي هو المحور OX_1 على المحور OX_3 والمحور OY_2 على المحور OY_3 ، لتطبيق محاور الجلة الأخيرة الناتجة على محاور الجلة المتماثلة R_3 ، كما هو موضح في الشكل التالي



يتضح لنا أن متجه الدوران في هذه الحالة هو المتجه

$$\vec{\omega}_3 = \vec{\psi} = \psi \cdot \vec{k}_3 = \psi \cdot \vec{k}_2$$

نتيجة: تركيب الدورانات الثلاثة السابقة معاً يمكننا دائماً تعيين الجسم من خلال تعيين الجلة R_3 المتشكلة مع هذا الجسم. أي أن حركة أي جسم صلب حول نقطة منه هي تركيب ثلاث دورانات متعاقبة من خلال زاوية الترخ أو الاستباق φ و زاوية التارجح θ و زاوية الدوران الثاني ψ التي تسمى زوايا أولر نسبة إلى العالم الذي قام بتعريف هذه الدورانات.

مصفوفات الانتقال بين الجمل الإحداثية:

لكن M نقطة ما من الفراغ، و لنفرض مركبات متجه الموضع لهذه النقطة يعطى في الجمل الإحداثية R و R_1 و R_2 و R_3 بالشكل التالي



وتحقق العلاقات التاليتين

$$\begin{pmatrix} x_2 \\ x_1 \\ y_2 \\ y_1 \\ z_2 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\theta \cdot \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\theta^T \cdot \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix}$$

٣. مصفوفة الدوران الثاني: نسمي المصفوفة A_ψ التي تحقق العلاقة

$$\begin{pmatrix} x_s \\ y_s \\ z_s \end{pmatrix} = A_\psi \cdot \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix}$$

مصفوفة الدوران الثاني والتي تمثل مصفوفة الانتقال من الجلة R_2 إلى الجلة R_s . بنفس الأسلوب المتبع سابقاً يمكن بسهولة استنتاج أن هذه المصفوفة تعطى بالشكل

$$A_\psi = \begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

وأن هذه المصفوفة تحقق العلاقاتين التاليتين

$$\begin{pmatrix} x_s \\ y_s \\ z_s \end{pmatrix} = A_\psi \cdot \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix} = A_\psi^T \cdot \begin{pmatrix} x_s \\ y_s \\ z_s \end{pmatrix}$$

ملاحظة: باستخدام المصفوفات الثلاث السابقة يمكن بسهولة الانتقال بين أي جلتين احداثيتين من الجمل السابقة.

متجه دوران جسم حول نقطة منه:

لقد وجدنا أن حركة الجسم حول نقطة منه هي تركيب ثلاث دورات أنية، وبالتالي يمكن أن نضع متجه الدوران الأني الكلي لهذا الجسم في كل لحظة بالشكل

$$\vec{\omega} = \vec{\omega}_1 + \vec{\omega}_2 + \vec{\omega}_3 = \varphi \cdot \vec{k} + \theta \cdot \vec{i}_1 + \psi \cdot \vec{k}_s$$

لنرمز لمركبات متجه الدوران في الجلة R بالرمز p, q, r أي أن

$$\vec{\omega} = p \vec{i} + q \vec{j} + r \vec{k}$$



وبالتالي نستنتج أن

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos(\varphi) & \sin(\varphi) & 0 \\ -\sin(\varphi) & \cos(\varphi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

و تكون مصفوفة الترخ أو الاستباق بالشكل

$$A_\varphi = \begin{pmatrix} \cos(\varphi) & \sin(\varphi) & 0 \\ -\sin(\varphi) & \cos(\varphi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

ملاحظة: يمكن بسهولة ملاحظة أن مصفوفة الترخ أو الاستباق A_φ هي مصفوفة عامودية، أي أن $A_\varphi^{-1} = A_\varphi^T$.

بالتالي نستنتج أن

$$A_\varphi^T \cdot \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\varphi^{-1} \cdot \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\varphi^{-1} \cdot [A_\varphi \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}] = [A_\varphi^{-1} \cdot A_\varphi] \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = I \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

أي أن مصفوفة الترخ أو الاستباق تحقق العلاقاتين التاليتين

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\varphi \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = A_\varphi^T \cdot \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix}$$

٢. مصفوفة التخرج: نسمي المصفوفة A_θ التي تحقق العلاقة

$$\begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix} = A_\theta \cdot \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix}$$

مصفوفة التخرج والتي تمثل مصفوفة الانتقال من الجلة R_1 إلى الجلة R_2 . و بنفس الأسلوب السابق يمكن بسهولة استنتاج أن هذه المصفوفة تعطى بالشكل

$$A_\theta = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ 0 & -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix}$$



$$\begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

و بالتالي نستنتج أن

$$\bar{i}_1 = \cos(\psi) \bar{i}_S - \sin(\psi) \bar{j}_S$$

نضع $\bar{k} = 0 \bar{i} + 0 \bar{j} + 1 \bar{k}$ بملاحظة أن R_S في الجمله $\bar{k}$ في مركبات $\bar{k}$

$$x = 0, y = 0, z = 1$$

كما نضع

$$\bar{k} = x_S \bar{i}_S + y_S \bar{j}_S + z_S \bar{k}_S$$

فيكون حسب علاقات الانتقال

$$\begin{pmatrix} x_S \\ y_S \\ z_S \end{pmatrix} = A_\psi \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix} = A_\psi \cdot A_\theta \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\psi \cdot A_\theta \cdot A_\phi \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ 0 & -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos(\phi) & \sin(\phi) & 0 \\ \sin(\phi) & \cos(\phi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ 0 & -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sin(\psi) \sin(\theta) \\ \cos(\psi) \sin(\theta) \\ \cos(\theta) \end{pmatrix}$$

و بالتالي نستنتج أن

$$\bar{k} = \sin(\psi) \sin(\theta) \bar{i}_S + \cos(\psi) \sin(\theta) \bar{j}_S + \cos(\theta) \bar{k}_S$$



$\bar{i}_1$

و لإيجاد هذه المركبات لابد من إيجاد مركبات أشعة الواحدة $\bar{i}_1$ في الجمله R ومركبات أشعة الواحدة $\bar{i}_1$

و $\bar{k}$ في الجمله R_S وذلك باستخدام مصفوفات الانتقال بين الجمل الإحداثية التي قمنا باستنتاجها سابقاً.

نضع $\bar{i}_1 = 1 \bar{i}_1 + 0 \bar{j}_1 + 0 \bar{k}_1$ بملاحظة أن R في الجمله $\bar{i}_1$ في مركبات $\bar{i}_1$

$$x_1 = 1, y_1 = 0, z_1 = 0$$

كما نضع

$$\bar{i}_1 = x \bar{i} + y \bar{j} + z \bar{k}$$

فيكون حسب علاقات الانتقال بين الجمل الإحداثية

$$\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = A_\phi^T \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos(\phi) & -\sin(\phi) & 0 \\ \sin(\phi) & \cos(\phi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos(\phi) \\ \sin(\phi) \\ 0 \end{pmatrix}$$

و بالتالي نستنتج أن

$$\bar{i}_1 = \cos(\phi) \bar{i} + \sin(\phi) \bar{j}$$

إيجاد مركبات $\bar{i}_1$ في الجمله R_S : نفس الأسلوب نجد أن

$$\begin{pmatrix} x_S \\ y_S \\ z_S \end{pmatrix} = A_\psi \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix} = A_\psi \cdot A_\theta \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_\psi \cdot A_\theta \cdot A_\phi \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \cos(\psi) & \sin(\psi) & 0 \\ -\sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\theta) & \sin(\theta) \\ 0 & -\sin(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$



و بالتالي نستنتج أن

$$\begin{cases} p = \theta \cdot \cos(\varphi) + \psi \cdot \sin(\varphi) \sin(\theta) \\ q = \theta \cdot \sin(\varphi) - \psi \cdot \cos(\varphi) \sin(\theta) \\ r = \varphi \cdot \psi \cdot \cos(\theta) \end{cases}$$

بنفس الأسلوب نستنتج أن

$$\begin{cases} p_s = \theta \cdot \cos(\psi) + \varphi \cdot \sin(\theta) \sin(\psi) \\ q_s = -\theta \cdot \sin(\psi) + \varphi \cdot \sin(\theta) \cos(\psi) \\ r_s = \psi \cdot \varphi \cdot \cos(\theta) \end{cases}$$

تسمى مجموعة المعادلات السابقة معادلات أولر الحركية (في الجهتين الثانية و المتماثلة).

نتيجة: لنرمز للمستقيم المار من النقطة الثابتة O والذي يوازي متجه الدوران $\vec{\omega}$ في كل لحظة بالرمز Δ ، عندئذ من أجل أي نقطة M متماثلة مع الجسم و تقع على المستقيم Δ يكون

$$\vec{r}(M) = \vec{r}(O) + \vec{\omega} \times \overline{OM}$$

و بما أن $\vec{r}(O) = \vec{0}$ تكون النقطة O ثابتة و $\vec{\omega} \times \overline{OM} = \vec{0}$ لأن $\vec{\omega} // \overline{OM}$ ، فإثباتا نستنتج أن $\vec{r}(M) = \vec{0}$ أي أن سرع جميع نقاط الجسم الواقعة على المستقيم Δ معدومة، لذلك نسمي المستقيم Δ المحور الآني للدوران. و

هكذا نكون قد أثبتنا المبرهنة التالية

مبرهنة (أولر - دالامبير): إن حركة الجسم الصلب حول نقطة ثابتة منه في كل لحظة هي حركة دورانية آنية حول محور آني للدوران يمر من النقطة الثابتة.

نسمي نقطتان من جسم صلب يتحرك حول نقطة ثابتة منه O .

تعيين المحور الآني للدوران هندسياً: يفرض أن A و B نقطتان من جسم صلب يتحرك حول نقطة ثابتة منه O .

و ليكن $\vec{r}(A)$ و $\vec{r}(B)$ متجهتا سرعتي هاتين النقطتين، عندئذ نميز الحالات التالية

١. إذا كان متجه سرع إحدى النقطتين معدوماً، عندئذ يكون المحور الآني للدوران هو المستقيم المار من هذه النقطة و النقطة الثابتة O (المحور الآني).

٢. إذا كان $\vec{r}(A) \neq \vec{0}$ و $\vec{r}(B) \neq \vec{0}$ ، عندئذ نميز الحالتين التاليتين

و النقطة الثابتة O (المحور الآني).



إيجاد مركبات $\vec{k}_S$ في الجملة R : بملاحظة أن $\vec{k}_S = 0 \vec{i}_S + 0 \vec{j}_S + 1 \vec{k}_S$ نضع

$$x_S = 0, \quad y_S = 0, \quad z_S = 1$$

كما نضع

$$\vec{k}_S = x \vec{i} + y \vec{j} + z \vec{k}$$

فيكون حسب علاقات الانتقال

$$\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = A_{\varphi}^T \cdot \begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = A_{\varphi}^T \cdot A_{\theta}^T \cdot \begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{pmatrix} = A_{\varphi}^T \cdot A_{\theta}^T \cdot A_{\psi}^T \cdot \begin{pmatrix} x_S \\ y_S \\ z_S \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \cos(\varphi) & -\sin(\varphi) & 0 \\ \sin(\varphi) & \cos(\varphi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\theta) & -\sin(\theta) \\ 0 & \sin(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos(\psi) & -\sin(\psi) & 0 \\ \sin(\psi) & \cos(\psi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \cos(\varphi) & -\sin(\varphi) & 0 \\ \sin(\varphi) & \cos(\varphi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\theta) & -\sin(\theta) \\ 0 & \sin(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \cos(\varphi) & -\sin(\varphi) & 0 \\ \sin(\varphi) & \cos(\varphi) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -\sin(\theta) & \sin(\theta) & 0 \\ \cos(\theta) & -\cos(\theta) & \cos(\theta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sin(\varphi) \sin(\theta) \\ -\cos(\varphi) \sin(\theta) \\ \cos(\theta) \end{pmatrix}$$

$$\boxed{\vec{k}_S = \sin(\varphi) \sin(\theta) \vec{i} - \cos(\varphi) \sin(\theta) \vec{j} + \cos(\theta) \vec{k}}$$

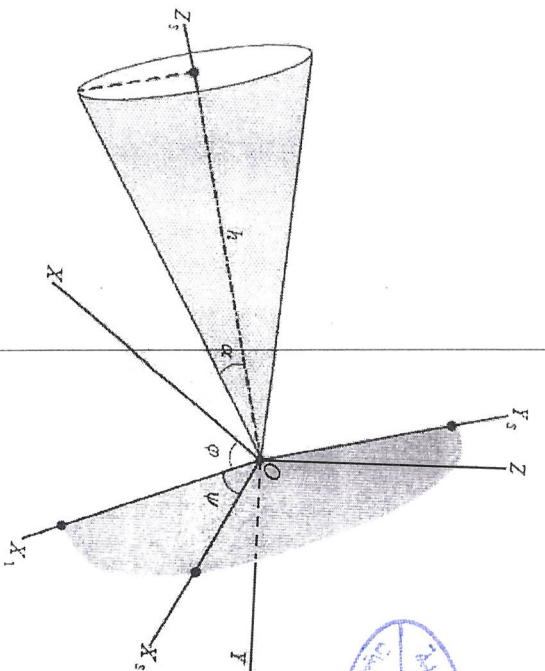
و بالتالي نستنتج أن

مركبات متجه الدوران و معادلات أولر الحركية:

بإستخدام العلاقات التي تم إستنتاجها أعلاه يمكن بسهولة إستنتاج أن

$$\begin{aligned} \vec{\omega} &= \varphi \cdot \vec{k} + \theta \cdot [\cos(\varphi) \vec{i} + \sin(\varphi) \vec{j}] + \psi \cdot [\sin(\varphi) \sin(\theta) \vec{i} - \cos(\varphi) \sin(\theta) \vec{j} + \cos(\theta) \vec{k}] \\ &= [\theta \cos(\varphi) + \psi \sin(\varphi) \sin(\theta)] \vec{i} + [\theta \sin(\varphi) - \psi \cos(\varphi) \sin(\theta)] \vec{j} + [\varphi + \psi \cos(\theta)] \vec{k} \end{aligned}$$





أي أن وسطاء حركة المخروط هما زاوية الترنح (الاستطاق) φ و زاوية الدوران الثاني ψ أما زاوية التارجح فهي ثابتة و تساوي $\theta = \frac{\pi}{2} - \alpha$ ، وبالتالي فإن للمخروط درجتان من الحرية.

وبالتالي فإن متجه دوران المخروط هو المتجه

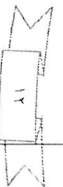
$$\vec{\omega} = \dot{\varphi} \vec{k} + \dot{\psi} \vec{k}_S$$

و بالتعويض في معادلات أولر الحركية في الجملة الثانية نجد أن

$$\begin{cases} p = \theta' \cos(\varphi) + \psi' \sin(\varphi) \sin(\theta) \\ q = \theta' \sin(\varphi) - \psi' \cos(\varphi) \sin(\theta) \\ r = \varphi' + \psi' \cos(\theta) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} p = \psi' \sin(\varphi) \sin\left(\frac{\pi}{2} - \alpha\right) \\ q = -\psi' \cos(\varphi) \sin\left(\frac{\pi}{2} - \alpha\right) \\ r = \varphi' + \psi' \cos\left(\frac{\pi}{2} - \alpha\right) \end{cases}$$

$$\begin{cases} p = \psi' \sin(\varphi) \cos(\alpha) \\ q = -\psi' \cos(\varphi) \cos(\alpha) \\ r = \varphi' + \psi' \sin(\alpha) \end{cases}$$

وقد كان بالإمكان الحصول على هذه المعادلات بالإسقاط المباشر في الشكل المتخذه $\vec{k}_S$ على الجملة الثانية.



(i) إذا كان $\vec{V}(A)$ و $\vec{V}(B)$ غير متوازيين، عندئذ نرسم المستوي المار من النقطة A و يعامد $\vec{V}(A)$ و المستوي المار من النقطة B و يعامد $\vec{V}(B)$ ، فيكون المحور الآلي للدوران Δ هو الفصل المشترك لهذين المستويين (ملاحظاً).

المشترك لهذين المستويين (ملاحظاً).

(ii) إذا كان $\vec{V}(A) / \vec{V}(B)$ ، عندئذ يكون $\lambda \in \mathbb{R}$: $\vec{V}(A) = \lambda \vec{V}(B)$ ، في هذه الحالة نعين النقطة O بحيث يكون $\vec{OC} = \lambda \vec{OB}$ ، فيكون المحور الآلي للدوران Δ هو المحور المار من النقطة O و الذي يوازي المتجه $\vec{AC}$ (ملاحظاً).

الذي يوازي المتجه $\vec{AC}$ (ملاحظاً).

نستنتج أنه يمكن دائماً تعيين المحور الآلي للدوران هندسياً في حال معرفة متجهي سرعة نقطتين مختلفتين من الجسم غير النقطة الثانية. و لتعيين المحور الآلي للدوران تحليلياً نلاحظ أن معادلات هذا المحور هي معادلات مستقيم في الفراغ يمر من النقطة الثانية و يوازي متجه دوران الجسم في كل لحظة، و يتعين في الجملة الثانية بالمعادلات

$$\frac{x}{p} = \frac{y}{q} = \frac{z}{r}$$

أما في الجملة المتماثلة فيعين المحور الآلي للدوران بالمعادلات

$$\frac{x_S}{p_S} = \frac{y_S}{q_S} = \frac{z_S}{r_S}$$

ملاحظة: يتغير المحل الهندسي للمحور الآلي للدوران Δ مع الزمن في الجهتين الثانية R و المتماثلة R_S ، إلا أنه يمر دائماً من النقطة الثانية O. و بالتالي سترسم هذا المحور مع الزمن سطحين لمخروطين في هاتين الجهتين.

تعريف: نسمي المحل الهندسي للمحور الآلي للدوران في الجملة الثانية مخروط القاعدة ونسمي المحل الهندسي للمحور الآلي للدوران في الجملة المتماثلة مخروط المتخرج. و بالتالي ستؤول حركة جسم حول نقطة ثابتة منه إلى حركة مخروط المتخرج على مخروط القاعدة بحيث يشترك المخروطان في كل لحظة في المحور الآلي للدوران.

مثال (١): مخروط دوراني نصف زاوية رأسه α و ارتفاعه h يتحرك حول رأسه الثابت O بحيث يستند دائماً على المستوى الأفقي الثابت OXY. و المطلوب

١. عين الوسطاء المستقلة لحركة المخروط و عدد درجات الحرية للمخروط

٢. عين متجه دوران المخروط ومعادلات أولر الحركية في الجملة الثانية

٣. عين معادلات المحور الآلي للدوران في الجملة الثانية

الحل: إن حركة المخروط هي تركيب لحركتين دوريتين فقط و هي دوران الترنح (الاستطاق) و الدوران الثاني و لا يوجد للدوران التارجح لكون المخروط لا يستطيع الانكسار عن المستوي OXY، كما هو موضح في الشكل.



وبالتالي فإن متجه دوران الصفحة هو المتجه

$$\vec{\omega} = \dot{\varphi} \cdot \vec{k}_s + \dot{\psi} \cdot \vec{k}_s$$

و بالتعويض في معادلات أولر الحركية في الجملة الثانية نجد أن

$$\begin{cases} p = \theta' \cos(\varphi) + \psi' \sin(\varphi) \sin(\theta) \\ q = \theta' \sin(\varphi) - \psi' \cos(\varphi) \sin(\theta) \\ r = \dot{\varphi} + \psi' \cos(\theta) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} p = \psi' \sin(\varphi) \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) \\ q = -\psi' \cos(\varphi) \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) \\ r = \dot{\varphi} + \psi' \cos\left(\frac{\pi}{2}\right) \end{cases} \Rightarrow$$

$$\begin{cases} p = \psi' \sin(\varphi) \\ q = -\psi' \cos(\varphi) \\ r = \dot{\varphi} \end{cases}$$

وقد كان بالإمكان الحصول على هذه المعادلات بالإسقاط المباشر في الشكل للمتجه $\vec{k}_s$ على الجملة الثانية.

تغطي معادلات المحور الآلي للدوران في الجملة الثانية بالشكل

$$\frac{x}{\psi' \sin(\varphi)} = \frac{y}{-\psi' \cos(\varphi)} = \frac{z}{\dot{\varphi}} \Rightarrow \begin{cases} y + \cot(\varphi) x = 0 \\ \dot{\varphi} x - \sin(\varphi) z = 0 \end{cases}$$

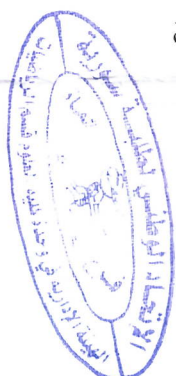
مثل (٣): قرص دائري نصف قطره a يستطیع الحركة حول مركزه الثابت في مركز الإحداثيات O بحيث يمتد محيط القرص دائماً على مستوى Π يوازي المستوي الثابت OXY و يبعد عنه مسافة مقدارها h بحيث أن

$h < a$. و المطلوب

١. عين الوسطاء المستقلة لحركة القرص و عدد درجات الحرية لهذه الحركة

٢. عين متجه دوران القرص ومعادلات أولر الحركية في الجملتين الثانية و المتماثلة مع القرص

٣. عين معادلات المحور الآلي للدوران في الجملتين الثانية و المتماثلة مع القرص
الحل: يفرض أن محاور الجملة المتماثلة R_1 كانت في لحظة البدء منطوية على محاور الجملة الثانية R ، و للوصول إلى الوضعية النهائية لمحاور الجملة المتماثلة نقوم أولاً بدوران الترنج (الاستباق) بزاوية φ حول المحور OZ ليصبح المحور OX_1 منطبق على المحور OX ، ثم نقوم بدوران التارجح بزاوية ثانية $\theta = \alpha$ حول



$$\frac{x}{\psi' \sin(\varphi) \cos(\alpha)} = \frac{y}{-\psi' \cos(\varphi) \cos(\alpha)} = \frac{z}{\dot{\varphi} + \psi' \sin(\alpha)} \Rightarrow$$

$$\begin{cases} y + \cot(\varphi) x = 0 \\ x = \frac{\dot{\varphi}}{\psi' \sin(\varphi) \cos(\alpha)} + \frac{\tan(\alpha)}{\sin(\varphi)} z \end{cases}$$

مثل (١): صفحة مستطيلة $OABC$ بعها a و b تستطیع الحركة حول رأسها الثابت O بحيث يبقى الضلع

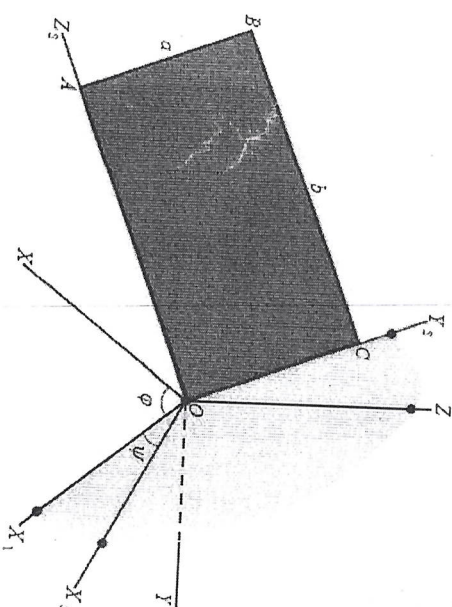
ملاصق للمستوي الأفقي الثابت OXY . و المطلوب

١. عين الوسطاء المستقلة لحركة الصفحة و عدد درجات الحرية للصفحة

٢. عين متجه دوران الصفحة ومعادلات أولر الحركية في الجملة الثانية

٣. عين معادلات المحور الآلي للدوران في الجملة الثانية

الحل: إن حركة الصفحة هي تركيب لركبتين دورائيتين فقط و هي دوران الترنج (الاستباق) و الدوران الثاني و لا وجود لدوران التارجح لكون الضلع OA من الصفحة لا يستطیع الانحناء عن المستوي OXY ، كما هو موضح في الشكل.



أي أن وسطاء حركة الصفحة هما زاوية الترنج φ و زاوية الدوران الثاني ψ أما زاوية التارجح فهي

ثابتة و تساوي $\theta = \frac{\pi}{2}$ ، و بالتالي فإن الصفحة درجتان من الحرية.

