

שאלה 1.

א. צריך לחשב את טנזור ההתמד במערכת \bar{S} שמסתובבת עם המוט. נסח את המיקום של שתי המסות במערכת הזו:

$$m_1 : \begin{cases} x = l \sin \theta \\ y = 0 \\ z = l \cos \theta \end{cases} \quad m_2 : \begin{cases} x = -l \sin \theta \\ y = 0 \\ z = -l \cos \theta \end{cases} \quad (1)$$

נחשב את הערכים של טנзор ההתמד באמצעות

$$I_{\alpha\beta} = m_i (\delta_{\alpha\beta} r_i^2 - r_{i\alpha} r_{i\beta}) \quad (2)$$

$$I_{xx} = m(l^2 - l^2 \sin 2\theta) + m(l^2 - l^2 \sin \theta) = 2ml^2 \cos^2 \theta \quad (3)$$

$$I_{yy} = 2ml^2 \quad (4)$$

$$I_{zz} = 2m(l^2 - l^2 \cos^2 \theta) = 2ml^2 \sin^2 \theta \quad (5)$$

(6)

$$I_{xy} = I_{yx} = I_{zy} = I_{yz} = 0 \quad (7)$$

$$I_{xz} = 2m(0 - l^2 \sin \theta \cos \theta) = -2ml^2 \sin \theta \cos \theta \quad (8)$$

נקבל את הטנзор:

$$\mathbf{I} = 2ml^2 \begin{bmatrix} \cos^2 \theta & 0 & -\sin \theta \cos \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta \cos \theta & 0 & \sin^2 \theta \end{bmatrix} \quad (9)$$

ב. נמצא את הערכים העצמיים של הטנзор ע"י חישוב הדטרמיננטה $|\mathbf{I} - \lambda \mathbf{1}_3| = 0$ וונפתח לפיה השורה האמצעית (לא לשכוח להכפיל בחזרה את הגורם $2ml^2$ בסעיף):

$$\begin{vmatrix} \cos^2 \theta - \lambda & 0 & -\sin \theta \cos \theta \\ 0 & 1 - \lambda & 0 \\ -\sin \theta \cos \theta & 0 & \sin^2 \theta - \lambda \end{vmatrix} = (1 - \lambda)((\cos^2 \theta - \lambda)(\sin^2 \theta - \lambda) - \sin^2 \theta \cos^2 \theta) = \lambda(1 - \lambda)(\lambda - 1) \quad (10)$$

$$\lambda_1 = 0, \quad \lambda_{2,3} = 2ml^2 \quad (11)$$

הערכים העצמיים הינם מומגטי ההתמד הראשיים, עבורם נוכל למצאו את הווקטורים העצמיים שמקיימים ביחד:

$$\mathbf{L} = \mathbf{I}\vec{\omega} = \lambda \vec{\omega} \quad (12)$$

פתרון המשוואה הזה נותן לנו את הכיוון ($\vec{\omega}$) שבו התנועה הזוויתית יציב במערכת, ככלומר אין מעבר אנרגיה בין המסות או במילאים אחרות התנועה של המסות נשארת לאורך ציר קבוע $\vec{\omega}$.

ג. נחפש את הווקטור העצמי עבור $\lambda_1 = 0$

$$\mathbf{I} = 2ml^2 \begin{pmatrix} \cos^2 \theta & 0 & -\sin \theta \cos \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta \cos \theta & 0 & \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix} = 0 \quad (13)$$

$$a \cos^2 \theta - c \sin \theta \cos \theta = 0 \Rightarrow a = c \tan \theta \quad (14)$$

$$b = 0 \quad (15)$$

$$c = t \quad (16)$$

כאשר t מספר ריאלי כלשהו שנבחר להיות 1.

$$\vec{\omega}_1 = \begin{pmatrix} \tan \theta \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sin \theta \\ 0 \\ \cos \theta \end{pmatrix} \quad (17)$$

והוקטורים העצמיים עבור :

$$\mathbf{I} = 2ml^2 \begin{pmatrix} \sin^2 \theta & 0 & -\sin \theta \cos \theta \\ 0 & 0 & 0 \\ -\sin \theta \cos \theta & 0 & \cos^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix} = 0 \quad (18)$$

$$-a \sin \theta - c \cos \theta = 0 \quad (19)$$

$$b = t \quad (20)$$

$$c = s \quad (21)$$

כאשר s, t מספרים ריאליים כלשהם שנבחר להיות.

$$\vec{\omega}_2 = t \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ -\tan \theta \end{pmatrix} + s \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (22)$$

לסיכום:

$$\vec{\omega}_1 = \left\{ \begin{pmatrix} \sin \theta \\ 0 \\ \cos \theta \end{pmatrix} \right\} \quad \vec{\omega}_2 = \left\{ \begin{pmatrix} \cos \theta \\ 0 \\ -\sin \theta \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \right\} \quad (23)$$

המהירות האזוטית במערכת נתונה והוא $\hat{\vec{\omega}} = \omega \hat{z}$, נחשב את התנוע האזוטית:

$$\vec{L} = \mathbf{I}\vec{\omega} = 2ml^2 \begin{pmatrix} \cos^2 \theta & 0 & -\sin \theta \cos \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta \cos \theta & 0 & \sin^2 \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega \end{pmatrix} = 2ml^2 \omega \begin{pmatrix} -\sin \theta \cos \theta \\ 0 \\ \sin^2 \theta \end{pmatrix} = 2ml^2 \omega \sin \theta \begin{pmatrix} -\cos \theta \\ 0 \\ \sin \theta \end{pmatrix} \quad (24)$$

ד. צריך למצוא את וקטור התנוע \vec{S} במערכת S .
נשתמש לשם כך בטרנספורמציה D (עמ' 153 בספר) עם $\phi = -\omega t$ שימו לב לבחירה של המינוס, זה מכיוון שמערכת הצירים שבמנוחה (S) נעה ביחס למערכת הצירים \bar{S} עם כיוון השעון. והטרנספורמציה מוגדרת לסייע נגד כיוון השעון.

$$D = \begin{pmatrix} \cos \omega t & -\sin \omega t & 0 \\ \sin \omega t & \cos \omega t & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad (25)$$

נסמן ב $\bar{\mathbf{L}}$ את התנוע האזוטית במערכת \bar{S} ואת \mathbf{L} את התנוע האזוטית במערכת S שאחנו מחפשים.

$$\bar{\mathbf{L}} = \mathbf{I}\vec{\omega} \quad (26)$$

$$\mathbf{D}\bar{\mathbf{L}} = \mathbf{D}(\mathbf{I}\vec{\omega}) \quad (27)$$

$$\mathbf{L} = 2ml^2 \omega \sin \theta \begin{pmatrix} \cos \omega t & -\sin \omega t & 0 \\ \sin \omega t & \cos \omega t & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -\cos \theta \\ 0 \\ \sin \theta \end{pmatrix} = 2ml^2 \omega \sin \theta \begin{pmatrix} -\cos \theta \cos \omega t \\ -\cos \theta \sin \omega t \\ \sin \theta \end{pmatrix} \quad (28)$$

שאלה 2.

א.

シומו לב, צריך לחשב את מרכז המסה כתלות מרחק ממרכז הגליל הגדול. כמובן צריך למקם את המערכת צירים שנעבוד איתה במרכז הגליל הגדל.

ונדר את ציר ה y כניצב לשולחן, ציר ה z לאורך הגליל, וציר האיקס כ"יצא" מהדף. משיקולי סימטריה בציר ה- x וה- z מרכז המסה הוא - 0.

ע"מ נמצא את מרכז המסה נחשב קודם כל את המסה של הגליל המלא (בלי החלל), ואת ה"מסה" השילית של החלל. מסה כללית של גליל ניתן לחשב לפי $\rho \pi r^2 h = m$.

נסמן את המסה של הגליל המלא ב- $m_1 = 4\pi R_0^2 H$, ואת המסה של החלל ב- $m_2 = -\frac{1}{4}m_1$. מרכז מסה, זה לא יותר מממוצע משוקל של מרכזים השונים, כשהמשקלים הם המסות, לכן נחשב:

$$Y_{cm} = \frac{Y_{cm_1}m_1 + Y_{cm_2}m_2}{m_1 + m_2} = \frac{-R_0 \frac{1}{4}m_1}{\frac{3}{4}m_1} = -\frac{R_0}{3} \quad (29)$$

בגלל שימושו את מערכת הצירים שלנו במרכז הגליל המלא, מרכז המסה שלו בציר ה y נמצא כאמור ב-0. ומרכז המסה של החלל ממוקם במרחב של רדיוס אחד מ-0 שזה ב- R_0 .

ב.

טנוור התנדד של גליל נתן בהרצאה, שימו לב שיש גובה הגליל היה $2h$ וצריך להתאים את הביטוי עבור הגובה h :

$$I = m \begin{bmatrix} \frac{h^2}{12} + \frac{r^2}{4} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{h^2}{12} + \frac{r^2}{4} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{r^2}{2} \end{bmatrix} \quad (30)$$

צריך לחשב את טנוור התנדד של הגליל ביחס לשולחן. כדי לעשות זאת זה נחשב קודם כל את הטנוזרים של הגליל המלא ושל החלל ביחס לציר המרכזיהם שלהם, באמצעות שטיינר "נסיט" את מומנטיו התנדדים, כל אחד למרחק המתאים לו מהשולחן, ורק אז לחבר ביניהם.

הערה: מעכשו ועד סוף התרגיל, איברים מחוץ לאקסון הראשי שערכם אפס יושארו ריקים.
נתחיל בלחציב את הגובה $H = \sqrt{3}R_0$ את הרדיוסים המתאימים:

$$\mathbf{I}_{full} = m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{5}{4} & \frac{5}{4} & 2 \\ & & \end{bmatrix} \quad \mathbf{I}_{hole} = m_2 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ & & \end{bmatrix} \quad (31)$$

נשתמש במשפט שטיינר¹ בצורה המטריצונית שלו על מנת לבצע את היחסות של הטנוזרים:

$$\mathbf{I}' = \mathbf{I} + m [(\mathbf{d} \cdot \mathbf{d}) \mathbf{E}_3 - \mathbf{d} \otimes \mathbf{d}] \quad (32)$$

d הוא וקטור ההזאה,
 \mathbf{E}_3 היא מטריצת היחידה מסדר 3,
 \otimes - סימון למינית חיצונית של שני וקטורים.

נשתמש במשפט שטיינר על הטנוור של הגליל המלא עם וקטור ההזאה $d = (0, 2R_0, 0)$

$$\mathbf{I}'_{full} = m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{5}{4} & \frac{5}{4} & 2 \\ & & \end{bmatrix} + \left\{ m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} 4 & & \\ & 4 & \\ & & 4 \end{bmatrix} - m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} 0 & & \\ & 4 & \\ & & 0 \end{bmatrix} \right\} = m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{21}{4} & \frac{5}{4} & 6 \\ & & \end{bmatrix} \quad (33)$$

באותה צורה נבצע את היחסות עבור הטנוור של החלל עם וקטור ההזאה $d = (0, 3R_0, 0)$

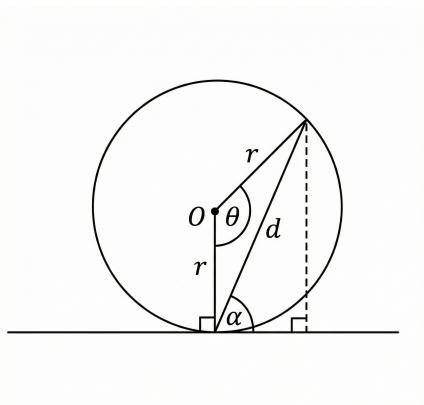
$$\mathbf{I}'_{hole} = m_2 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ & & \end{bmatrix} + m_2 R_0^2 \left\{ \begin{bmatrix} 9 & & \\ & 9 & \\ & & 9 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} 0 & & \\ & 9 & \\ & & 0 \end{bmatrix} \right\} = m_2 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{19}{2} & \frac{1}{2} & \frac{19}{2} \\ & & \end{bmatrix} = -m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{19}{8} & \frac{1}{8} & \frac{19}{8} \\ & & \end{bmatrix} \quad (34)$$

נסכום את שני הטנוזרים ונקבל את הטנוור שביקשנו בשאלת:

$$\mathbf{I}'_{total} = m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{21}{4} & \frac{5}{4} & 6 \\ & & \end{bmatrix} - m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{19}{8} & \frac{1}{8} & \frac{19}{8} \\ & & \end{bmatrix} = m_1 R_0^2 \begin{bmatrix} \frac{23}{8} & \frac{9}{8} & \frac{29}{8} \\ & & \end{bmatrix} = \frac{1}{6} M R_0^2 \begin{bmatrix} 23 & 9 & 29 \\ & & \end{bmatrix} \quad (35)$$

¹משפט שטיינר - ויקיפדיה

ג. צריך למצוא את הlegs'יאן של הגוף הנע, הבעה היא שכשഗליל נע טנזור האינרציה שלו משתנה, כלומר פיזור המסה שלו משתנה במרחוב. הטנзор שאנו מצאנו מתאים למבוקש בו הגוף במנוחה על השולחן והחל הריק נמצא בדיק מעלה מרכז המסה (כמו באירור בחומרת הקורס). צריך אם כך להתאים את הטנזור שמצאנו, שוב ע"י שימוש במשפט שטיינר, הפעם כמשמעותו במשפט שטיינר, המעבר הוא למרחק שתלי בזווית הסיבוב θ .



וקטור ההזזה הוא d וגודלו נתון לפי משפט הקוסינוסים:

$$d^2 = 2r^2 - 2r^2 \cos \theta = 2r^2(1 - \cos \theta) \Big|_{r=2R_0} = 8R_0^2(1 - \cos \theta) \quad (36)$$

$$d(\theta) = 2\sqrt{2R_0}\sqrt{1 - \cos \theta} \quad (37)$$

. $\alpha = \theta/2$. שימו לב שמתקיים

אם כך, הווקטור d הוא:

$$\vec{d} = d(\theta) \left(\cos\left(\frac{\theta}{2}\right), \sin\left(\frac{\theta}{2}\right), 0 \right) \quad (38)$$

נשתמש שוב במשפט שטיינר 32 ע"מ לחשב את הטנзор החדש שתלי בזווית θ :

$$(\vec{d} \cdot \vec{d}) \mathbf{E}_3 = d^2(\theta) \mathbf{E}_3 = d^2(\theta) \begin{pmatrix} 1 & & \\ & 1 & \\ & & 1 \end{pmatrix} \quad (39)$$

$$\vec{d} \otimes \vec{d} = d^2(\theta) \begin{pmatrix} \cos^2\left(\frac{\theta}{2}\right) & \cos\left(\frac{\theta}{2}\right)\sin\left(\frac{\theta}{2}\right) & 0 \\ \cos\left(\frac{\theta}{2}\right)\sin\left(\frac{\theta}{2}\right) & \sin^2\left(\frac{\theta}{2}\right) & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad (40)$$

הטנзор $\mathbf{I}(\theta)$ אחרי משפט שטיינר:

$$\mathbf{I}(\theta) = \frac{1}{6}MR_0^2 \begin{bmatrix} 23 & & \\ & 9 & \\ & & 29 \end{bmatrix} + Md^2(\theta) \begin{bmatrix} \sin^2\left(\frac{\theta}{2}\right) & \cos\left(\frac{\theta}{2}\right)\sin\left(\frac{\theta}{2}\right) & 0 \\ \cos\left(\frac{\theta}{2}\right)\sin\left(\frac{\theta}{2}\right) & \cos^2\left(\frac{\theta}{2}\right) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \quad (41)$$

האנרגיה הקינטית T נתונה ע"י :

$$T = \frac{1}{2}\vec{\omega}^T \mathbf{I}(\theta) \vec{\omega} = \frac{29}{12}MR_0\omega^2 + \frac{1}{2}Md^2(\theta)\omega^2 \quad (42)$$

$$\vec{\omega} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega \end{pmatrix}$$

גובה מרכז המסה הוא $Y_{cm} = R_0(2 - \frac{1}{3}\cos \theta)$ ומכאן האנרגיה הפוטנציאלית היא:

$$V = MgR_0(2 - \frac{1}{3}\cos \theta) \quad (43)$$

הlegs'יאן של המערכת הוא:

$$L = \frac{29}{12}MR_0\omega^2 + \frac{1}{2}Md^2(\theta)\omega^2 - MgR_0(2 - \frac{1}{3}\cos \theta) \quad (44)$$

ד. נחשב את משוואות התנועה של המערכת לפי משוואות אוילר לגראנג'

$$\frac{\partial L}{\partial q} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = 0 \quad (45)$$

ונקבל:

$$4R_0^2\dot{\theta}^2 \sin \theta - \frac{1}{3}gR_0 \sin \theta - \frac{29}{6}R_0\ddot{\theta} - 8R_0^2(1 - \cos \theta)\ddot{\theta} - 8R_0^2\dot{\theta}^2 \sin \theta = 0 \quad (46)$$

אחרי קירוב זווית קטנות נקבל:

$$\frac{29}{6}R_0\ddot{\theta} = -\frac{1}{3}gR_0\theta \quad (47)$$

פתרון של משואה דיפרנציאלית צו נטון ע"י

$$\theta(t) = A \sin(\Omega t) \quad (48)$$

שכידוע התוצאה שלה לא מתאפסת עבור כל t , ומכאן שהמהירות אינה קבועה.

שאלה 3

שימו לב, בספר פרק 5.7 מסבירים באופן מפורט את הפתרון לסעיף א' .
א. צריך למצוא את הלגראנג' של המערכת, נמצא את האנרגיה הקינטית:

$$T = \frac{1}{2} (\omega_x, \omega_y, \omega_z) \begin{pmatrix} I & & \\ & I & \\ & & I_3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{pmatrix} = \frac{1}{2} I(\omega_x^2 + \omega_y^2) + \frac{1}{2} I_3 \omega_z^3 \quad (49)$$

נבטא את המהירותים הזוויתיות באמצעות זווית אoilר ע"י הקשרים שנותנים בספר:

$$\omega_x = \dot{\phi} \sin \theta \sin \psi + \dot{\theta} \cos \psi \quad (50)$$

$$\omega_y = \dot{\phi} \sin \theta \cos \psi - \dot{\theta} \sin \psi \quad (51)$$

$$\omega_z = \dot{\phi} \cos \theta + \dot{\psi} \quad (52)$$

ונקבל

$$T = I(\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta \sin^2 \psi + \dot{\theta}^2 \cos^2 \psi) + \frac{1}{2}(\dot{\phi}^2 \cos^2 \theta + \dot{\psi}^2 + 2\dot{\phi}\dot{\psi} \cos^2 \theta) \quad (53)$$

האנרגיה הפוטנציאלית היא:

$$V = mgl \cos \theta \quad (54)$$

כש- 1 זה המרחק של מרכז המסה מנק' המגע עם הרצפה כהשכיבון ניצב אליה. ו- θ היא אחת מזוויות אoilר.
הלגראנג' הינו:

$$L = I(\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta \sin^2 \psi + \dot{\theta}^2 \cos^2 \psi) + \frac{1}{2}(\dot{\phi}^2 \cos^2 \theta + \dot{\psi}^2 + 2\dot{\phi}\dot{\psi} \cos^2 \theta) - mgl \cos \theta \quad (55)$$

.ב.

$$P_\psi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\psi}} = I_3(\dot{\psi} + \dot{\phi} \cos^2 \theta) \quad (56)$$

$$P_\theta = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = 2I\dot{\theta} \cos^2 \psi \quad (57)$$

$$P_\phi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = 2I\dot{\phi} \sin^2 \theta \sin^2 \psi + I_3(\dot{\phi} \cos^2 \theta + \dot{\psi} \cos^2 \theta) \quad (58)$$

ג. נבדוק האם אפשרי ש- $P_\psi = P_\phi$

$$2I\dot{\phi} \sin^2 \theta \sin^2 \psi + I_3(\dot{\phi} \cos^2 \theta + 2\dot{\psi} \cos^2 \theta) = I_3(\dot{\psi} + \dot{\phi} \cos^2 \theta) \quad (59)$$

שימו לב להגדרות של $\dot{\psi}$, $\dot{\phi}$ ו- $\dot{\theta}$ בעמוד 209 בספר.
 $\dot{\psi}$ לא יכול להיות 0, אבל זה אפשרי ש- $\dot{\phi} = \dot{\theta} = 0$
ניצב במשוואת ונקבל:

$$I_3\dot{\psi} \cos^2 \theta = I_3\dot{\psi} \quad (60)$$

$$\cos^2 \theta = 1 \quad (61)$$

$$\Rightarrow \theta = 0, \pi \quad (62)$$

-מכיוון ש π לא פתרון פיזיקלי, נישאר עם $\theta = 0$, ϕ קבוע כלשהו, ו- $\psi(t) = \dot{\psi}_0 t + \psi_0$

שאלה 4.

.א.

מצאנו כבר את הטנזור עבור גליל כללי:

$$I = m \begin{bmatrix} \frac{h^2}{12} + \frac{r^2}{4} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{h^2}{12} + \frac{r^2}{4} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{r^2}{2} \end{bmatrix} = m \begin{bmatrix} I & & \\ & I & \\ & & I_3 \end{bmatrix} \quad (63)$$

ב. גם את המהירותים האזוניים לפי צווית אוילר הצנו כבר:

$$\omega_x = \dot{\phi} \sin \theta \sin \psi + \dot{\theta} \cos \psi \quad (64)$$

$$\omega_y = \dot{\phi} \sin \theta \cos \psi - \dot{\theta} \sin \psi \quad (65)$$

$$\omega_z = \dot{\phi} \cos \theta + \dot{\psi} \quad (66)$$

נציב $\phi(t) = 0$; $\theta(t) = \alpha t$; $\psi(t) = \beta t^2$ ונקבל:

$$\vec{\omega} = \begin{pmatrix} \alpha \cos(\beta t^2) \\ -\alpha \sin(\beta t^2) \\ 2\beta t \end{pmatrix} \quad (67)$$

.ג.

1. משועה (5.39) בספר נותנת לנו את הקשר בין המומנט החיצוני למהירותים האזוניים ביחס למערכת הגוף:

$$\vec{N} = \begin{pmatrix} -2I\alpha\beta t \sin(\beta t^2) + \alpha^2 \cos(\beta t^2) \sin(\beta t^2)(I - I_3) \\ -2I\alpha\beta t \cos(\beta t^2) - 2\alpha\beta t \cos(\beta t^2)(I_3 - I) \\ 2\beta I_3 \end{pmatrix} \quad (68)$$

2. על מנת לעבור מערכת הגוף למערכת המשועה אנחנו צריכים את הטרנספורמציה ההופכית \tilde{A} שנתונה בספר בעמוד 153. אם נציב ב \tilde{A} את $\phi(t) = 0$; $\theta(t) = \alpha t$; $\psi(t) = \beta t^2$ נקבל את הטרנספורמציה הנחוצה לנו. המומנט החיצוני במערכת המעבדה הוא:

$$\vec{N}' = \tilde{A} \vec{N} \quad (69)$$

שאלה 5. א. ע"מ למצוא את התנ"ז של הדיסקה צריך למצוא קודם את הטנзор לפיה.

$$I_{\alpha\beta} = \rho \int_A (\delta_{\alpha\beta} r^2 - r_\alpha r_\beta) dA = \rho \int_A (\delta_{\alpha\beta} r^2 - r_\alpha r_\beta) r dr d\theta$$

$$\cdot z = 0, y = r \sin \theta, x = r \cos \theta \rightarrow \rho = \frac{M}{\pi R^2}$$

$$I_{xx} = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^R y^2 r dr d\theta = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^R r^3 \sin^2 \theta dr d\theta = \rho \frac{\pi R^4}{4} = \frac{1}{4} M R^2$$

$$I_{yy} = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^R x^2 r dr d\theta = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^R r^3 \cos^2 \theta dr d\theta = \rho \frac{\pi R^4}{4} = \frac{1}{4} M R^2$$

$$I_{zz} = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^R r^3 r dr d\theta = 2\pi \rho \frac{1}{4} R^4 = \frac{1}{2} M R^2$$

$$I_{xy} = -\rho \int_0^{2\pi} \int_0^R r^3 \cos \theta \sin \theta r dr d\theta = 0$$

$$\mathbf{I} = \frac{1}{4} M R^2 \begin{bmatrix} 1 & & \\ & 1 & \\ & & 2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} I & & \\ & I & \\ & & I_3 \end{bmatrix}$$

הטנזור זהה הוא של דיסקה כילית שמרכזו ממוקם בראשית הצירים. צריך בעזרת משפט שטיינר "להזיז" את הדיסקה למרחק 1 מראשית הצירים.

ווקטור ההזזה הוא: $d = (0, 0, l)$ הטנзор לאחר משפט שטיינר הוא:

$$\mathbf{I}' = \begin{bmatrix} I & & \\ & I & \\ & & I_3 \end{bmatrix} + M \begin{bmatrix} l^2 & & \\ & l^2 & \\ & & 0 \end{bmatrix}$$

יש לנו את טנזור האינרציה שאנו צריכים. כזכור התנ"ז הוא $\vec{\omega} = L$ ונתון שהדיסקה מסתובבת ב מהירות זוויתית Ω , המהירות הזוויתית הזו מוגדרת במערכת המבידה ולא במערכת הגוף, לכן צריך לבצע טרנספורמציה על המהירות הזוויתית שתתאים למערכת הגוף של הדיסקה:

$$\vec{\omega}' = \mathbf{C} \vec{\omega} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta & \sin \theta \\ 0 & -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \Omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ \Omega \cos \theta \end{pmatrix}$$

כש θ היא הזווית שיותר המוט עם האנד. התנ"ז הוא:

$$\vec{L} = \begin{pmatrix} I & & \\ & I & \\ & & I_3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ \Omega \cos \theta \end{pmatrix} + M \begin{pmatrix} l^2 & & \\ & l^2 & \\ & & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ \Omega \cos \theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ I \Omega \sin \theta \\ I_3 \Omega \cos \theta \end{pmatrix} + M l^2 \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix}$$

ב. נמצא את הקשר שביקשו לפי:

$$\vec{N} = \frac{d\vec{L}}{dt} + \vec{\omega} \times \vec{L}$$

ניתן לראות שהנגזרת של התנ"ז לפי הזמן שווה ל-0. נחשב את מומנט הכוח במערכת הגוף:

$$\vec{N} = \vec{r} \times \vec{F}' = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ l \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ -mg \sin \theta \\ -mg \cos \theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} mgl \sin \theta \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

ניתן להגיע ל' \vec{F}' בעזרת $C\vec{F}$, כש - C זו אותה טרנספורמציה שביבינו על ווקטור המהירות הזוויתית $\vec{\omega}$ ו- \vec{F} זה ווקטור כוח הכבידה במערכת המבידה.

נחשב את $\vec{\omega} \times \vec{L}$:

$$\vec{\omega} \times \vec{L} = \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ \Omega \cos \theta \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ I\Omega \sin \theta \\ I_3\Omega \cos \theta \end{pmatrix} + Ml^2 \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ \Omega \cos \theta \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \Omega^2 I_3 \sin \theta \cos \theta - \Omega^2 I \sin \theta \cos \theta - Ml^2 \sin \theta \cos \theta \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (81)$$

נשארנו עם משוואה רק בציר α' , שמננה ניתן להוציא את התנאי שביקשו:

$$\Omega^2 I_3 \cos \theta - \Omega^2 I \cos \theta - Ml^2 \Omega^2 \cos \theta = lmg \quad (82)$$

$$\Omega = \sqrt{\frac{mgl}{\cos \theta (I_3 - I - ml^2)}} \quad (83)$$

מכאן ש:

$$0 < I_3 - I - ml^2 = \frac{1}{2}mR^2 - \frac{1}{4}R^2 - ml^2 = \frac{1}{4}mR^2 - ml^2 \quad (84)$$

$$\frac{R}{l} > 2 \quad (85)$$