

הרצאה XV - מכניקה - חזרה

נפתור תרגילים שנשלחו למרצה במייל: מרכז מסה $R_{CM} = \frac{1}{M} \sum_i \vec{r}_i m_i$. או בגבול הרצף $R_{CM} = \frac{1}{M} \int \vec{r} \rho(\vec{r}) dv$ נשתמש בסכימה הרגילה ונפתח $R_{CM} = \frac{1}{M} \sum_i \vec{r}_i m_i = \frac{1}{M} \sum [x_i \hat{x} + y_i \hat{y} + z_i \hat{z}] = \frac{1}{M} \sum_i x_i \hat{x} + \frac{1}{M} \sum_i y_i \hat{y} + \frac{1}{M} \sum_i z_i \hat{z}$ באינטגרל ניתן לבטא גם $R_{CM} = \frac{1}{M} \int [x_i \hat{x} + y_i \hat{y} + z_i \hat{z}] \rho(x, y, z) dv$ ומכאן שמתקיים $R_{CM}^x = \frac{1}{M} \int x_i \rho(x, y, z) dv$. **תרגיל- מרכז מסה של קוביה**: נניח קוביה עם צפיפות $\rho(x, y, z) = \alpha x^2 y z$. נביט בצירים:

$$R_{CM}^x = \frac{1}{M} \int_0^L \int_0^L \int_0^L x \alpha x^2 y z dx dy dz = \frac{\alpha L^8}{16M} \quad R_{CM}^y = \frac{\alpha L^7}{12} \quad R_{CM}^z = \frac{\alpha L^7}{12}$$

משולש.

כעת נמצא כמה המסה שווה: $M = \int_0^L \rho(x, y, z) dx dy dz = \int_0^L \alpha x^2 y z dx dy dz = \frac{\alpha y^2 z^2 x^3}{12} \Big|_0^L = \frac{\alpha L^7}{12}$. מיקום רכיב האינסוף של מרכז המסה הוא $R_{CM}^x = \frac{\alpha L^8}{16 \cdot \frac{\alpha L^7}{12}} = \frac{3}{4} L$. באופן דומה ניתן לעשות לכל רכיב שהוא במערכת הצירים שלנו, לשים לב להבדלים ונקבל: $R_{CM}^y = \frac{2}{3} L$.

תרגיל-מרכז מסה של צינור: צינור באורך L , עובי דופן b , ורדיוס R (בהנחה והצינור היה גליל). הדופן קטנה מאוד ביחס לרדיוס. הצפיפות היא $\rho(x, y, z) = \rho_0 \cos^2(\beta x)$. מטעמי סימטריה ברור שמרכז המסה יהיה על ציר הצינור. ניתן לבטא את הערכים השונים ע"י $R_{CM}^x = \frac{1}{M} \int x \rho(x, y, z) dv$, $R_{CM}^y = \frac{1}{M} \int y dv$, נציב ונקבל $R_{CM}^x = \frac{1}{M} \int \rho_0 \cos^2(\beta x) x dv$.

שטח המעגל החיצוני הוא (טבעת הצינור) $V_s = [\pi R^2 - \pi(R - b)^2] dx$ ואז $V_s \approx 2\pi R b dx$ והמסה ניתן להצגה ע"י

$$M = \int_0^L 2\pi R b \rho_0 \overbrace{\cos^2(\beta x)}^{\frac{1}{2}(1+\cos 2\beta x)} dx = \pi R b \rho_0 \left[L + \frac{\sin 2\beta x}{2\beta} \Big|_0^L \right] = L + \frac{\sin 2\beta L}{2\beta}$$

נקבל כי לאחר הצבה מתקיים $R_{CM}^x = \frac{\pi R \rho_0 b}{2M} \left[L^2 + \frac{L}{\beta} \sin 2\beta L + \frac{1}{2\beta^2} \cos 2\beta L - \frac{1}{2\beta^2} \right]$

תרגיל-תנע קווי: N אנשים שכל אחד מסתו m קופצים מעגלה בעלת מסה M במהירות U . מתקיים $-NmU + Mv = 0$ ולכן $V = \frac{NmU}{M}$ לאחר שכולם קפצו כבר מהעגלה. התנע ההתחלתי הוא $P = (M + Nm)V_A$ ולאחר שאחד קופץ מתקיים

כי התנע הוא $P' = [M + (n - 1)m]V_B + m[V_A - U]$. מאחר והשינוי בתנע הוא אפס, אפשר להשוות בין המשוואות שרשמנו ונקבל $[M + (n - 1)m]V_B + m[V_A - U] = (M + Nm)V_A$ נעביר אגפים בין המשוואות ונקבל כי מתקיים

$$\Delta V_1 = \frac{mU}{M+(N-1)m} \quad \left(\frac{\Delta V}{V_B - V_A} \right) [M + Nm] = m \left(\frac{\Delta V}{V_B - V_A} \right) + mU$$

ולקבל $\Delta V_n = \frac{mU}{M+(N-n)m}$ ואם כל אחד קפץ אחרי השני מתקיים $V = mU \left[\frac{1}{M+(N-1)m} + \frac{1}{M+(N-2)m} + \dots \right]$ והשאלה

הגדולה היא, מתי המהירות החדשה תהיה יותר גדולה? כשכולם קופצים יחד? או כשהם קופצים אחד אחרי השני? התשובה היא שכאשר כולם קופצים ביחד המהירות גדולה יותר.

תרגיל-חבל שמחליק מהשולחן מתרגיל הבית:



*2. חבל בעל אורך L ומסה M מונח על שולחן חסר חיכוך, כשהקצה, באורך a נשמש מחוץ לשולחן. מצאו את מהירות החלקת כל החבל מהשולחן למטה, בהשפעת הכבידה.

ישנם שתי דרכים לפתרון הבעיה. אחד דרך כוחות ואחת דרך תנע-נשמך את האורך ההתחלתי Z_0 . $F_g = M \frac{z}{L} g = M \ddot{z}$.

הוא הכח הפועל. מתקיים $\dot{z} = z \frac{g}{L}$. $z = Ae^{\alpha t} + Be^{-\alpha t}$ וניתן לבדוד ולקבל $\alpha = \sqrt{g/L}$ ונקבל ע"י הצבת הנתונים

$$z = \frac{Z_0}{2} e^{\sqrt{g/L}t} + \frac{Z_0}{2} e^{-\sqrt{g/L}t}$$

ההתחלתיים כי מתקיים

קיימת גם דרך עם התנע: $\Delta p = F\Delta t$. מוזמנים לשלוח לי ואוסיף :)