

תרגול כיתה 5 בפיסיקה קלאסית 1

נושאים: חזרה על קורדינטות פולריות, תנועה מעגלית, כוח עילוי וכוח סטוקס, טרנספורמציות גליליי.

תזכורת לחומר תיאורטי

חזרה על קורדינטות פולריות

לחלקיק הנע במישור אם מיקומו נתון ע"י (r, θ) בקורדינטות פולריות אז:

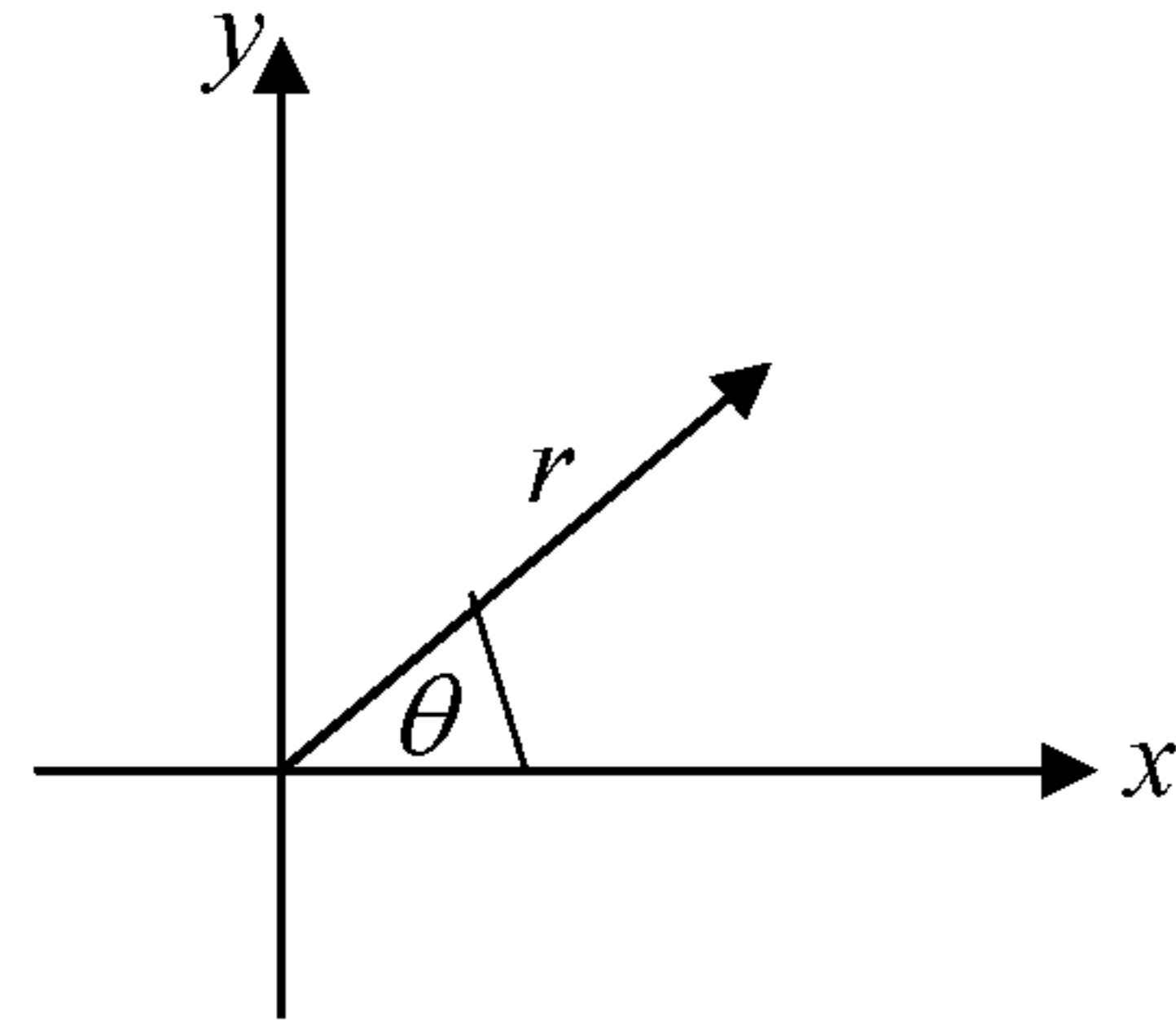
$$\vec{r} = r\hat{r}$$

$$\vec{v} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\theta}\hat{\theta}$$

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\hat{r} + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta})\hat{\theta}$$

$$\hat{r} = \cos\theta\hat{x} + \sin\theta\hat{y}$$

$$\hat{\theta} = -\sin\theta\hat{x} + \cos\theta\hat{y}$$



תנועה מעגלית

בהינתן חלקיק הנע במסלול עקום כלשהו $\vec{r}(t)$ ניתן לפרק את תאוצתו לתאוצה משיקית ותאוצה רדיאלית.

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d(v\hat{v})}{dt} = \frac{dv}{dt}\hat{v} + \frac{d\hat{v}}{dt}v$$

$$a_T = \frac{dv}{dt} \quad a_N = \left| \frac{d\hat{v}}{dt}v \right| = \left| \vec{a} - \frac{dv}{dt}\hat{v} \right| = \frac{v^2}{\rho}$$

$$\vec{a} = \frac{dv}{dt}\hat{v} + \frac{v^2}{\rho}\hat{n} \quad \hat{n} \cdot \hat{v} = 0$$

$$a = \sqrt{\left(\frac{dv}{dt}\right)^2 + \left(\frac{v^2}{\rho}\right)^2}$$

ρ הוא רדיוס העקמומיות הרגעי של המסלול.

לתנועה בקו ישר $\rho = \infty$ ולתאוצה יש רכיב משיק בלבד.

במקרה של מסלול מעגלי ברדיוס R , $\rho=R$. נדון כעת בתנועה מעגלית.

מיקום הגוף ניתן ע"י θ . מגדירים מהירות זוויתית:

$$\omega = \frac{d\theta}{dt}$$

$$v = \omega R$$

מגדירים וקטור של מהירות זוויתית, $\vec{\omega}$, בגודל ω ובכיוון מאונך למישור הסיבוב. מתקיים:

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

התאוצה הזוויתית, α , מוגדרת כ:

$$\alpha = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

התאוצה המשיקית והתאוצה הרדיאלית ניתנות ע"י

$$a_T = \frac{dv}{dt} = \alpha R$$

$$a_N = \frac{v^2}{R} = \omega^2 R$$

התאוצה הכוללת ניתנת ע"י

$$\vec{a} = \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$$

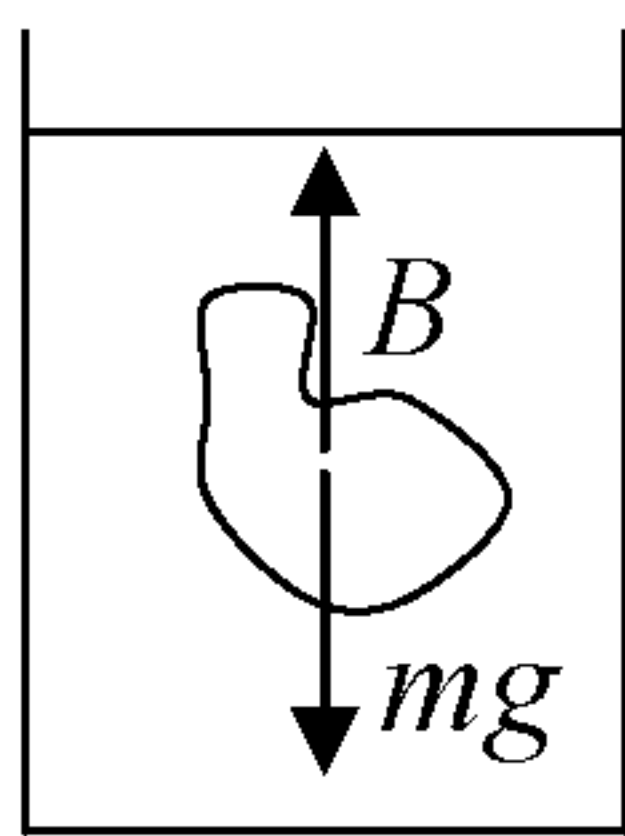
במקרה שבו ω אינו תלוי בזמן, זמן המחזור והתדירות ניתנים ע"י

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \quad f = \nu = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi}$$

כוח עילוי וכוח סטוקס

חוק ארכימדס: כאשר גוף טבול כולו או חלקו בזורם (נוזל או גז), הזורם מפעיל על הגוף כוח עילוי B כלפי מעלה בגודל של משקל הזורם שנדחק ע"י הגוף ובנקודה של מרכז המסה של הזורם שנדחק. באופן מתמטי:

$$B = \rho_{\text{fluid}} V g$$



חוק סטוקס: בנוזל צמיג בעל מקדם צמיגות η פועל על כדור מוצק הנע במהירות v כוח המנוגד בכיוונו למהירות בגודל של

$$F = 6\pi\eta Rv$$

טרנספורמציות גליליי

בהינתן שתי מערכות ייחוס בהן מיקום חלקיק כפונקציה של הזמן, t , הוא $\vec{r}(t)$ ו $\vec{r}'(t)$ כאשר מערכת הייחוס השנייה נעה ביחס לראשונה במהירות קבועה $\vec{v} = v\hat{x}$, המערכות מקושרות ע"י טרנספורמציות גליליי:

$$x = x' - vt$$

$$y = y'$$

$$z = z'$$

$$t = t'$$

בהינתן שתי מערכות ייחוס O ו- O' בהן מיקום חלקיק כפונקציה של הזמן, t , הוא $\vec{r}(t)$ ו $\vec{r}'(t)$ ניתנות המהירות היחסית והתאוצה היחסית של O' ביחס ל- O ע"י:

$$\vec{v}_{\text{rel}} = \frac{d}{dt}(\vec{r}(t) - \vec{r}'(t)) = \vec{v}(t) - \vec{v}'(t)$$

$$\vec{a}_{\text{rel}} = \frac{d^2}{dt^2}(\vec{r}(t) - \vec{r}'(t)) = \vec{a}(t) - \vec{a}'(t)$$

אם 2 חלקיקים P_1 ו P_2 נעים במהירויות \vec{v}_1 ו \vec{v}_2 ותאוצות \vec{a}_1 ו \vec{a}_2 אז הוקטורים:

$$\vec{v}_{P_2|P_1} = \vec{v}_2 - \vec{v}_1$$

$$\vec{a}_{P_2|P_1} = \vec{a}_2 - \vec{a}_1$$

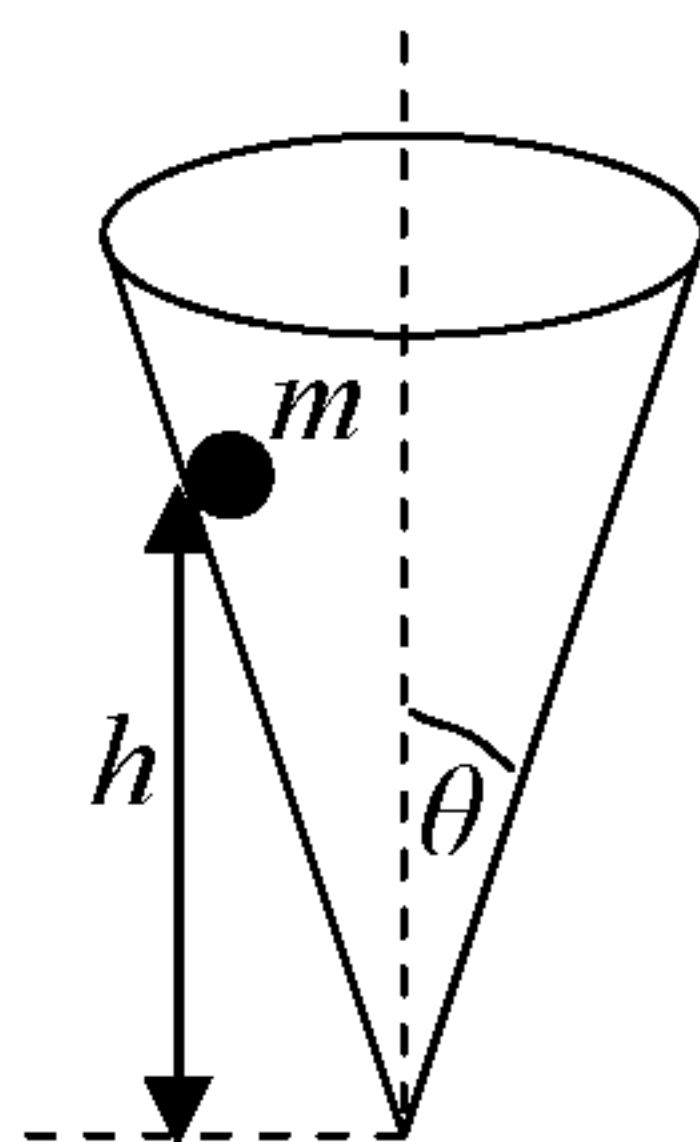
נקראים המהירות והתאוצה היחסיים.

1. תנועתו של חלקיק מתוארת ע"י $\omega = \dot{\theta} = \text{const.}$, $r = r_0 e^{\beta t}$.

- א. חשבו את וקטורי המהירות והתאוצה של החלקיק.
 ב. מהו התנאי שהתאוצה בכיוון \hat{r} תתאפס?

2. בכלי גלילי ברדיוס R מגיע נוזל לא דחיס ולא צמיג במנוחה לגובה h . מסובבים את הכלי סביב מרכזו במהירות זוויתית קבועה ω . מהי צורת פני הנוזל כפונקציה של המרחק מציר הסיבוב?

3. משפך קוני בעל זווית פתיחה θ מסתובב סביב ציר אנכי (ראו שרטוט) במהירות זוויתית קבועה ω . על דופן המשפך מצוי חלקיק שמסתו m , ומקדם החיכוך בינו לבין דופן המשפך היא μ . מצאו באיזה גובה h ימצא החלקיק במנוחה ביחס למשפך.



4. מפילים גולת זכוכית בעלת צפיפות ρ_s ורדיוס R מגובה אפס אל תוך נוזל בעל צמיגות η וצפיפות ρ_l המקיימת $\rho_l < \rho_s$.

- א. מצאו את המהירות במצב שיווי המשקל, v_f (כאשר הכדור לא מאיץ).
 ב. מצאו את מהירות הכדור כפונקציה של הזמן.
 ג. תוך כמה זמן תהיה מהירותו של הכדור $(1 - e^{-1})v_f$?

5. מלח נמצא על תורן אונייה נייחת הממוקמת בנקודה $x=0$ ומפיל כדור. באותו הרגע חולף על פניו דייג המאיץ בתאוצה קבועה a בכיוון \hat{x} . נתון שברגע $t=0$ (רגע הפלת הכדור) הדייג נמצא ב- $x=0$ ומהירותו v_0 בכיוון \hat{x} . מצאו את מיקום, מהירות ותאוצת הכדור במערכת המלח ובזו של הדייג.

6. מיקומו של חלקיק במערכת O נתון ע"י:

$$\vec{r} = (at^2 + bt)\hat{x} + ct^3\hat{y} + d\hat{z}$$

במערכת O' מיקומו של אותו חלקיק נתון ע"י

$$\vec{r}' = (a't^2 + b't)\hat{x}' + c't^3\hat{y}' + d'\hat{z}'$$

מצאו את המהירות והתאוצה היחסית של O' ביחס ל O .

1. א. נוסחאות לקורדינטות פולריות:

$$\vec{v} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\theta}\hat{\theta}$$

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\hat{r} + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta})\hat{\theta}$$

נחשב אצלנו:

$$\dot{r} = \beta r_0 e^{\beta t}$$

$$\ddot{r} = \beta^2 r_0 e^{\beta t}$$

$$\theta = \omega t + C$$

$$\dot{\theta} = \omega$$

$$\ddot{\theta} = 0$$

$$\vec{v} = \beta r_0 e^{\beta t} \hat{r} + \omega r_0 e^{\beta t} \hat{\theta}$$

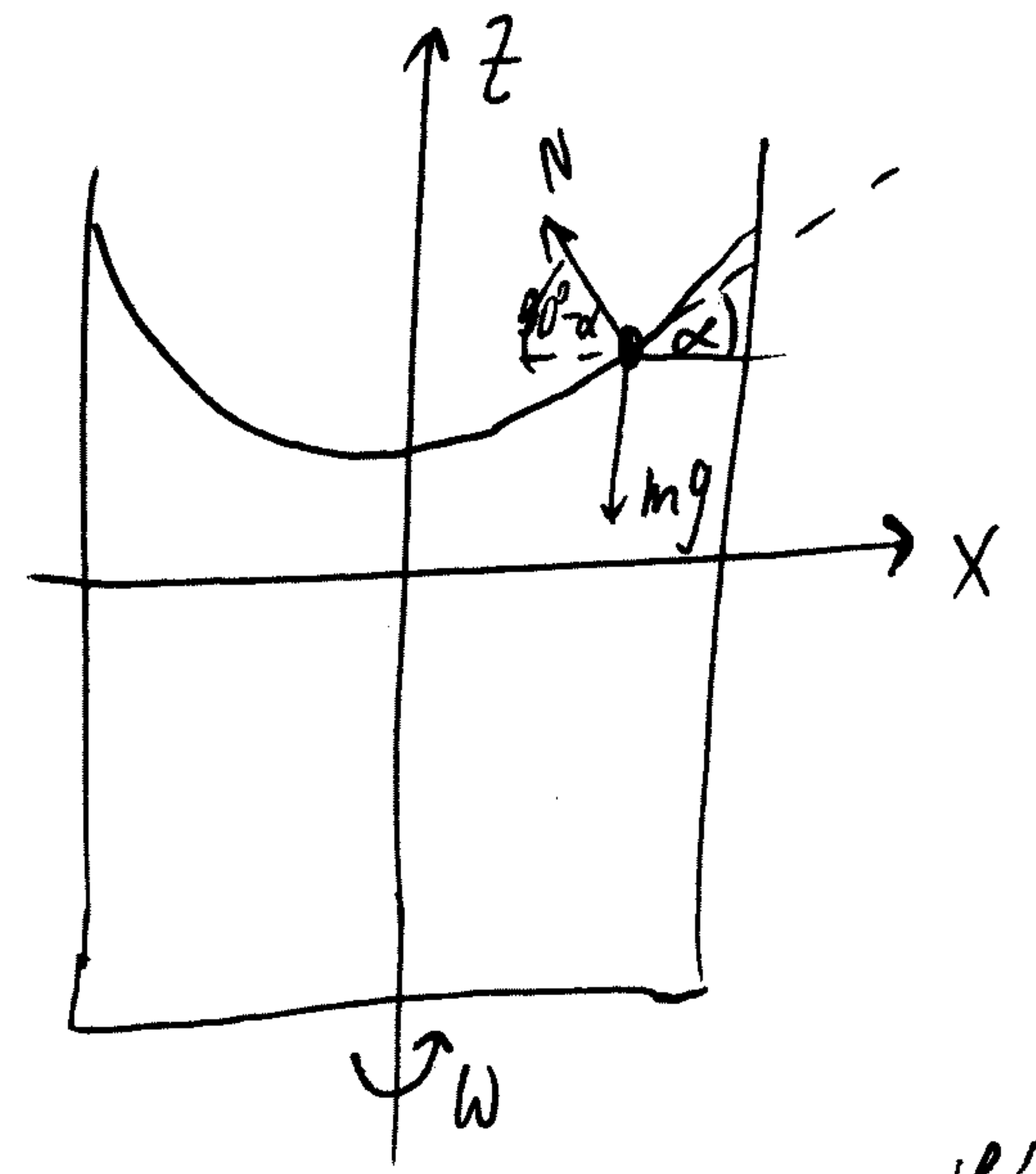
$$\vec{a} = (\beta^2 r_0 e^{\beta t} - \omega^2 r_0 e^{\beta t}) \hat{r} + (2\omega\beta r_0 e^{\beta t}) \hat{\theta}$$

ב. רכיב התאוצה בכיוון \hat{r} הוא $\beta^2 r_0 e^{\beta t} - \omega^2 r_0 e^{\beta t}$. אם דורשים שיתאפס,

$$\beta^2 r_0 e^{\beta t} - \omega^2 r_0 e^{\beta t} = 0 \Rightarrow \beta^2 = \omega^2 \Rightarrow \beta = \pm\omega$$

נסתכל על אובייקט מסתם m (2)

כדי הנזל מסתובב בקנה המסתובב
 פונקציה $z(\rho)$ שאותה נחפש
 משוואת הכוחות האופייניים:



$$\begin{cases} |z| - mg + N \cos \alpha = 0 \\ |x| - N \sin \alpha = -m\omega^2 x \end{cases}$$

מהתנאים הגאומטריים השנייה גורמת לנו הקשרים:

$$\tan \alpha = \frac{\omega^2}{g} x$$

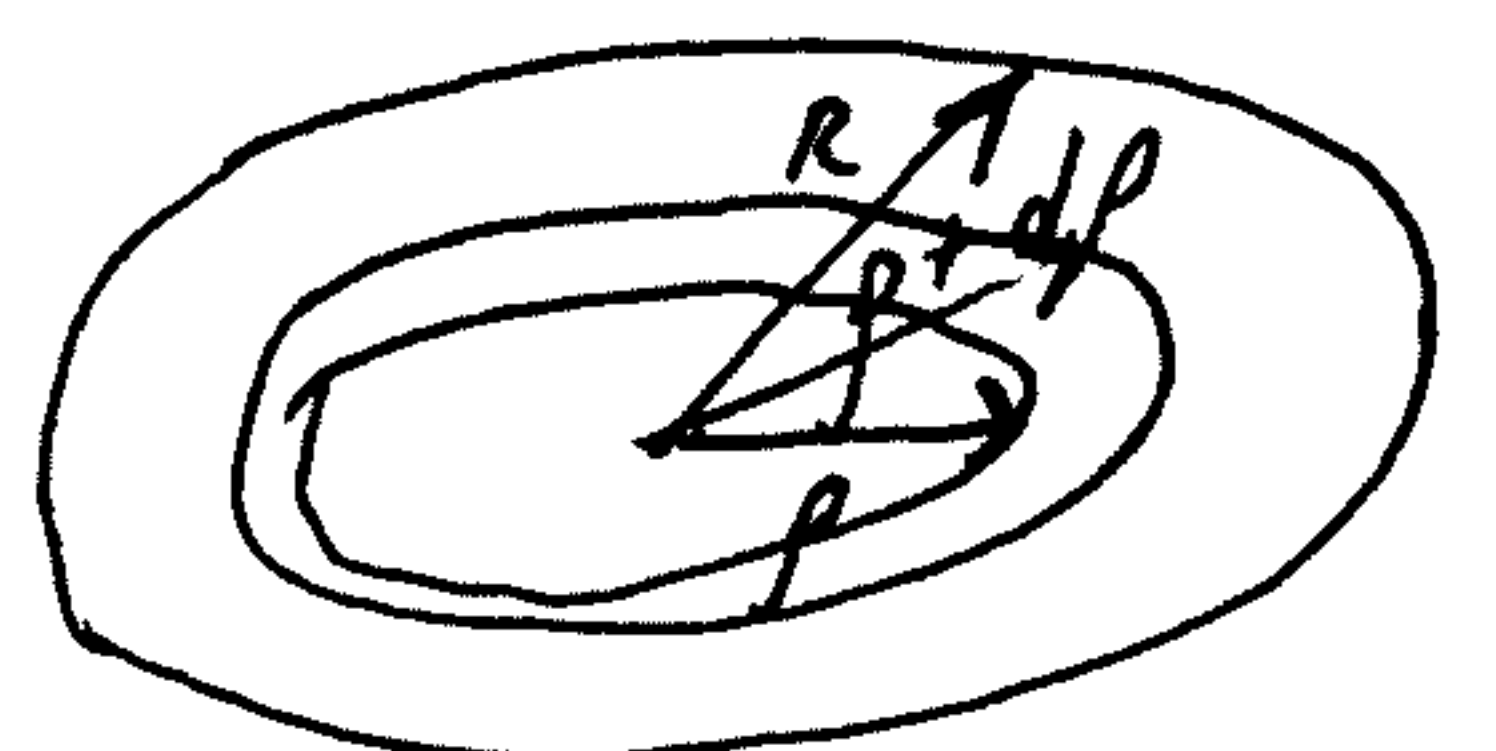
$$\frac{dz}{d\rho} = \frac{\omega^2}{g} \rho$$

$$z = \frac{\omega^2}{2g} \rho^2 + C_1$$

נמצא את C_1 על ידי הנדסה שמה הנזל יחסית קבוע.

נחלק נלם לאנפוליס ρ נלפס נלפס קבועים קבועים $z(\rho)$

$$\pi R^2 h = \int_0^R z \cdot 2\pi \rho \, d\rho \Rightarrow$$



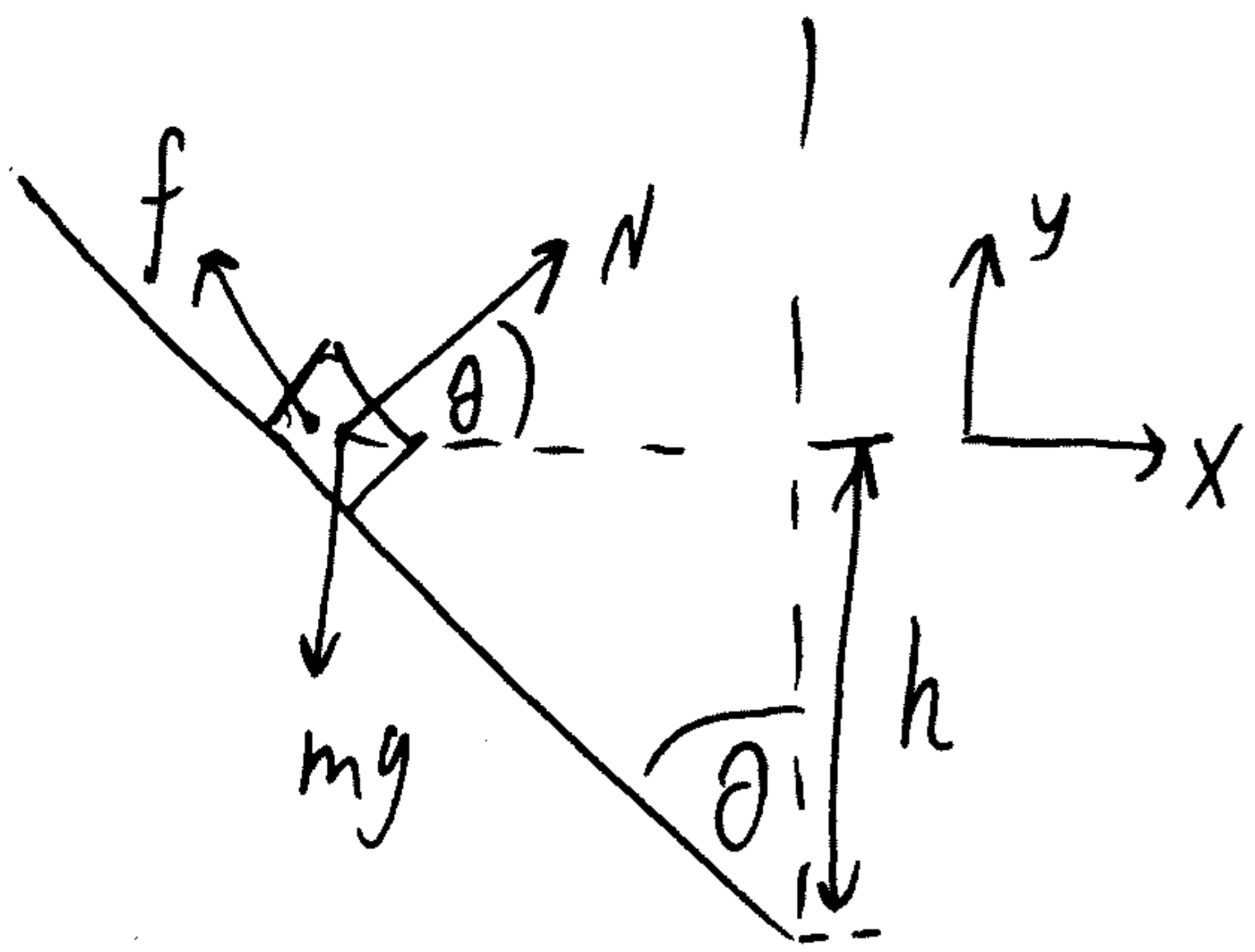
$$\pi R^2 h = \int_0^R \left(\frac{\omega^2}{g} \pi \rho^3 + 2C_1 \pi \rho \right) d\rho$$

$$\pi R^2 h = \frac{\omega^2}{g} \pi \frac{R^4}{4} + C_1 \pi R^2$$

$$C_1 = \frac{\pi R^2 h - \frac{\omega^2}{g} \pi \frac{R^4}{4}}{\pi R^2} = h - \frac{\omega^2 R^2}{4g}$$

$$z(\rho) = \frac{\omega^2}{2g} \rho^2 + h - \frac{\omega^2 R^2}{4g}$$

3) נכנסים אל תאוצה הסיבובית



$$\begin{cases} |x| - f \sin \theta + N \cos \theta = m \omega^2 h \tan \theta \\ |y| N \sin \theta + f \cos \theta - mg = 0 \end{cases}$$

כאשר מתקיים ומכאן: $-\mu \leq \frac{f}{N} \leq \mu$

הגובה יהיה נ"ח, מקרה הקצה יתגלו את מקרה הקצה ל-h.

$$\frac{f}{N} = \pm \mu \Rightarrow f = \pm \mu N$$

$$\begin{cases} \mp \mu N \sin \theta + N \cos \theta = m \omega^2 h \tan \theta \\ N \sin \theta \pm \mu N \cos \theta = mg \end{cases}$$

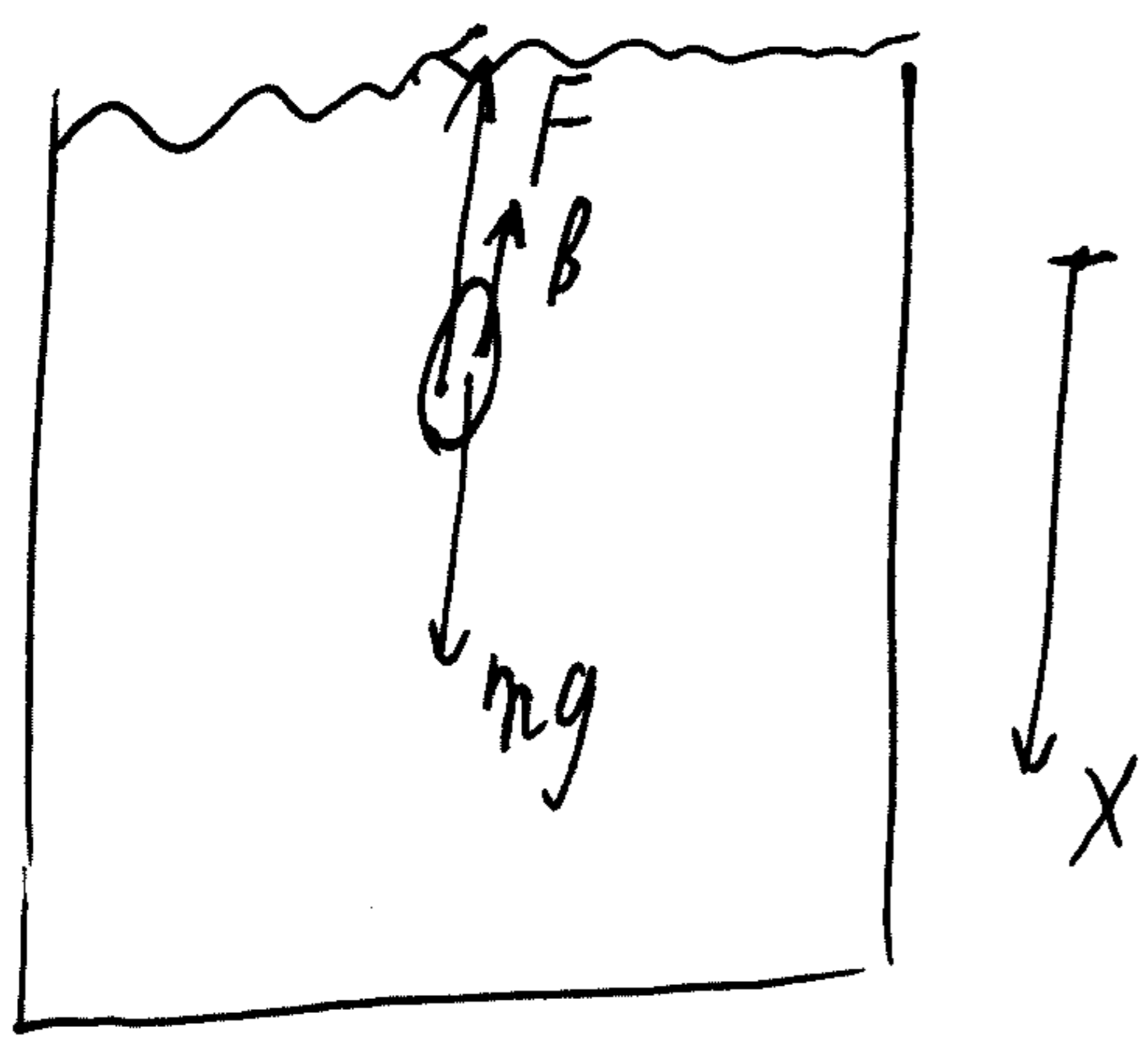
מתקבלות רכיבים בסיסיים של h ונדרש:

$$h = \frac{g}{\omega^2 \tan \theta} \left(\frac{\mp \mu \sin \theta + \cos \theta}{\sin \theta \pm \mu \cos \theta} \right) =$$

$$= \frac{g}{\omega^2} \left(\frac{\mp \mu + \cot \theta}{\tan \theta \pm \mu} \right)$$

ניתן לראות h_{min} ו- h_{max} כגובהי קצה.

$$h_{min} \leq h \leq h_{max}$$



(4) על הכדור נמשכים כוח המשיכה, כוח המילוי וכוח סטטיקס.

משוואת התנועה:

$$mg - B - F = ma$$

$$\rho_s \frac{4\pi}{3} R^3 g - \rho_l \frac{4\pi}{3} R^3 g - 6\pi\eta R \dot{x} = \rho_s \frac{4\pi}{3} R^3 \ddot{x}$$

כאשר הכדור יגיע למהירות קבועה, הכוחות יהיו מאוזנים.

$$\rho_s \frac{4\pi}{3} R^3 g - \rho_l \frac{4\pi}{3} R^3 g - 6\pi\eta R v = 0 \Rightarrow$$

$$v = v_{crit} = \frac{\frac{4\pi}{3} R^3 g (\rho_s - \rho_l)}{6\pi\eta R} =$$

$$= \frac{2}{9} R^2 \frac{g}{\eta} (\rho_s - \rho_l)$$

ב- $v = \dot{x}$ מכאן המשוואה הדיפרנציאלית של v היא:

$$\dot{v} = \underbrace{\frac{4\pi}{3} R^3 \rho_s}_{A} \dot{v} + \underbrace{\frac{4\pi}{3} R^3 g (\rho_l - \rho_s)}_B + \underbrace{6\pi\eta R v}_C = 0$$

נרשם על הכדור המשוואה של המשיכה והמילוי:

$$A \frac{dv}{dt} + C v = 0 \Rightarrow A \frac{dv}{v} = -C dt \Rightarrow \ln v = -\frac{C}{A} t + D$$

$$\Rightarrow v_h = E \cdot e^{-\frac{C}{A} t}$$

נשים בתנאי התחלה $v_p = v_{crit}$ ונצטק המשוואה התחלית:

$$v(t) = v_{crit} \left(1 - e^{-\frac{C}{A} t} \right), \quad \frac{C}{A} = \frac{6\pi\eta R}{\rho_s \frac{4\pi}{3} R^3} = \frac{9\eta}{2\rho_s R^2}$$

כלומר, הזמן שבו הכדור יגיע למהירות קבועה הוא $t_1 = \frac{A}{C} = \frac{2\rho_s R^2}{9\eta}$.

(5) נניח את מיקון ה"ל:

$$\vec{r}_2(t) = (v_0 t + \frac{1}{2} a t^2) \hat{x}$$

למעשה ה"ל של הנחמה היא מערכת ה"ל של הקרקע.

המערכת 15 ו 13/8 לכבוד:

$$\vec{a} = -g \hat{y}$$

$$\vec{v} = -gt \hat{y}$$

$$\vec{r} = -\frac{1}{2} g t^2 \hat{y}$$

לקבל את ~~ה"ל~~ של מערכת ה"ל של ה"ל:

$$\vec{v}_2(t) = (v_0 + at) \hat{x}$$

$$\vec{a}_2(t) = a \hat{x}$$

לכבוד מערכת ה"ל של ה"ל:

$$\vec{a}' = \vec{a} - \vec{a}_2 = -a \hat{x} - g \hat{y}$$

$$\vec{v}' = \vec{v} - \vec{v}_2 = -(v_0 + at) \hat{x} - (gt) \hat{y}$$

$$\vec{r}' = \vec{r} - \vec{r}_2 = -(v_0 t + \frac{1}{2} a t^2) \hat{x} - (\frac{1}{2} g t^2) \hat{y}$$

6. מהירות מערכת O' ביחס למערכת O ניתנת בהגדרה ע"י $\frac{d(\vec{r} - \vec{r}')}{dt}$.

$$\frac{d(\vec{r} - \vec{r}')}{dt} =$$

$$\frac{d}{dt} \left([(a - a')t^2 + (b - b')t]\hat{x} + [(c - c')t^3]\hat{y} + [d - d']\hat{z} \right) =$$

$$[2(a - a')t + (b - b')]\hat{x} + [3(c - c')t^2]\hat{y}$$

מהירות מערכת O' ביחס למערכת O ניתנת בהגדרה ע"י $\frac{d^2(\vec{r} - \vec{r}')}{dt^2}$.

$$\frac{d^2(\vec{r} - \vec{r}')}{dt^2} =$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{d(\vec{r} - \vec{r}')}{dt} \right) =$$

$$\frac{d}{dt} \left([2(a - a')t + (b - b')]\hat{x} + [3(c - c')t^2]\hat{y} \right) =$$

$$[2(a - a')]\hat{x} + [6(c - c')t]\hat{y}$$

אנו רואים כי גם המהירות היחסית וגם התאוצה היחסית אינן בלתי תלויות בזמן.