

# שימושים גיאומטריים ופיזיקליים לחומר הנלמד

## באינפי 4

18 ביוני 2015

התרגום למושגים הפיזיקליים הוא חופשי שלי. אבשלום קור, מאחוריד.  
לא נתתי דוגמאות לשימושים שכן ראינו (גיאומטריים). אפשר למצוא דוגמאות בתרגולים.

### אינטגרל מסילתי:

1. ראינו שבעזרת אינטגרל מסילתי מסוג ראשון אפשר לחשב את **אורכה של עקומה**, ע"י

הנוסחה:

$$L(\gamma) = \int_{\gamma} ds = \int_a^b \|\gamma'(t)\| dt$$

2. כמו כן ראינו שאפשר, בעזרת אינטגרל מסילתי מסוג שני, לחשב את **השטח הכלוא**

**ע"י עקומה מישורית**  $C$ , ע"י:

$$S = \int_C xdy = - \int_C ydx = \frac{1}{2} \int_C xdy - ydx$$

3. **חישוב נפח גוף סיבוב של עקומה מישורית:**

יהי  $R$  תחום בחצי המישור העליון ( $y \geq 0$ ) הכלוא ע"י עקומה  $C$  שכיוון ההתקדמות

עליה הוא נגד כיוון השעון. נסמן ב- $\Omega$  את הגוף הנוצר ע"י סיבוב  $R$  סביב ציר ה- $x$ .

אזי, הנפח של  $\Omega$  ניתן לחישוב ע"י הנוסחה:

$$V = -\pi \int_C y^2 dx = -2\pi \int_C xy dy = -\frac{\pi}{2} \int_C 2xy dy + y^2 dx$$

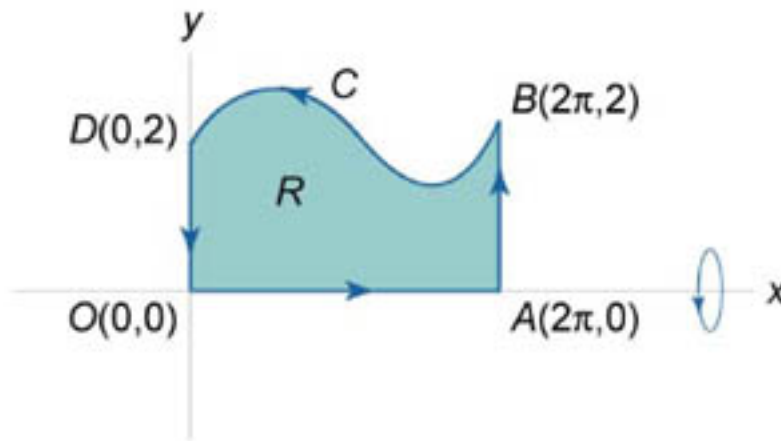
לדוגמה:

חשבו את נפח הגוף הנוצר ע"י סיבוב התחום הכלוא ע"י העקומה  $y = 2 - \sin x$  והקווים

$x = 0, x = 2\pi, y = 0$ . סביב ציר ה- $x$ .

פתרון:

התחום שלנו הוא:



והשטח נתון ע"י הנוסחה:

$$V = -\pi \int_C y^2 dx$$

ואת האינטגרל אפשר לפרק לארבעה אינטגרלים:

$$\int_{OA} y^2 dx + \int_{AB} y^2 dy + \int_{BD} y^2 dy + \int_{DO} y^2 dy$$

נחשב כל אחד מהם בנפרד:

$$\int_{OA} y^2 dx = \int_0^{2\pi} 0 dx = 0$$

$$\int_{AB} y^2 dx = \int_0^{2\pi} 0 dx = 0$$

$$\begin{aligned} \int_{BD} y^2 dx &= - \int_0^{2\pi} (2 - \sin x)^2 dx = - \int_0^{2\pi} (4 - 4 \sin x + \sin^2 x) dx = \\ &= - \int_0^{2\pi} \left( 4 - 4 \sin x + \frac{1 - \cos 2x}{2} \right) dx = \left( -\frac{9}{2}x - 4 \cos x + \frac{\sin 2x}{4} \right) \Big|_0^{2\pi} = -9\pi \end{aligned}$$

$$\int_{DO} y^2 dx = \int_0^{2\pi} 0 dx = 0$$

ובסך הכל נקבל שהנפח הוא:

$$V = -\pi \cdot (-9\pi) = 9\pi^2$$

#### 4. מסה של חוט (wire):

נניח שחוט מתואר ע"י העקומה התלת מימדית  $C$ , והמסה ליחידת אורך של החוט, הצפיפות, היא פונקציה רציפה  $\rho$ .

אזי, אפשר לחשב את מסת החוט ע"י הנוסחה:

$$m = \int_C \rho ds$$

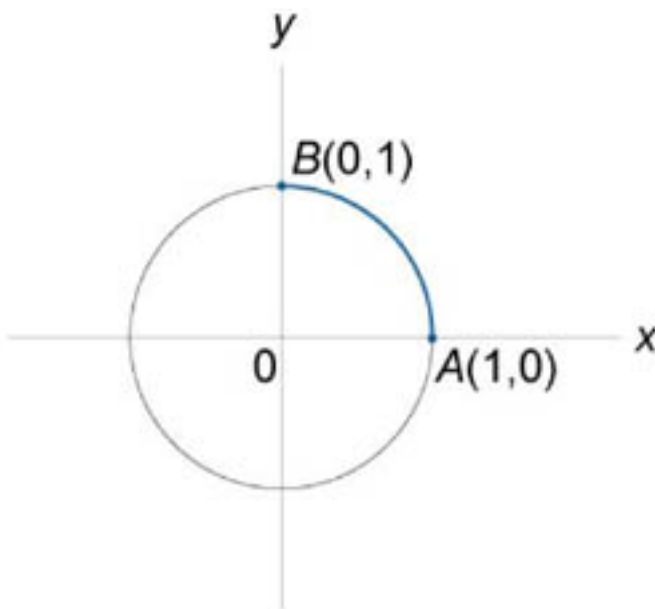
לדוגמה:

מצאו את מסת החוט לאורך קשת המעגל  $x^2 + y^2 = 1$  מהנקודה  $A(1,0)$  לנקודה  $B(0,1)$ , כאשר הצפיפות נתונה ע"י הפונקציה:

$$\rho(x, y) = xy$$

פתרון:

החוט שלנו הוא:



פרמטריזציה מתאימה היא:  $\gamma(t) = (\cos t, \sin t)$  כאשר  $t \in [0, \frac{\pi}{2}]$ . נקבל:

$$\|\gamma'(t)\| = \|(-\sin t, \cos t)\| = \sqrt{\sin^2 t + \cos^2 t} = 1$$

לכן המסה היא:

$$m = \int_C \rho ds = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \rho(\gamma(t)) \cdot \|\gamma'(t)\| dt = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos t \sin t dt = \frac{1}{2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin 2t dt = -\frac{1}{4} \cos 2t \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{1}{2}$$

5. מרכז המסה ומומנטי ההתמד (אינרציה) של חוט:

נניח שחוט מתואר ע"י עקומה  $C$  וצפיפותו היא פונקציה רציפה  $\rho$ .

מרכז המסה של החוט נתון ע"י הנוסחה:

$$\bar{x} = \frac{\int_C x \rho ds}{m}, \bar{y} = \frac{\int_C y \rho ds}{m}, \bar{z} = \frac{\int_C z \rho ds}{m}$$

מומנטי ההתמד לאורך הצירים נתונים ע"י הנוסחאות:

$$I_x = \int_C (y^2 + z^2) \rho ds$$

$$I_y = \int_C (x^2 + z^2) \rho ds$$

$$I_z = \int_C (x^2 + y^2) \rho ds$$

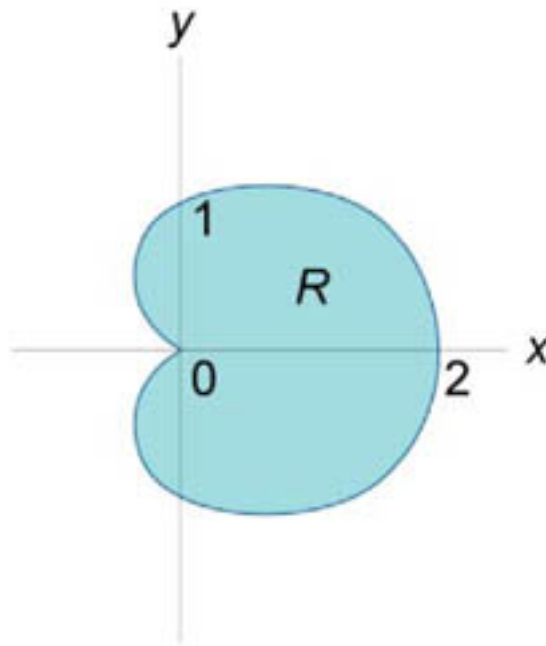
לדוגמה:

מצאו את מרכז המסה של חוט שמונח לאורך הקרדיואדה  $\theta \in [0, 2\pi]$ ,  $r = (1 + \cos \theta)$

עם צפיפות  $\rho = 1$ .

פתרון:

החוט שלנו הוא:



ברור ש- $\bar{y} = 0$ , משיקולי סימטריה.

בשביל הקואורדינטה  $\bar{x} = 0$ , מספיק להסתכל רק על החלק העליון של הקרדיואדה.

נחשב את המסה. בקואורדינטות פולריות:

$$m = \int_0^\pi \rho(r, \theta) \sqrt{r^2 + \left(\frac{\partial r}{\partial \theta}\right)^2} d\theta = \int_0^\pi \sqrt{1 + \cos^2 \theta + 2 \cos \theta + \sin^2 \theta} d\theta =$$

$$= \sqrt{2} \int_0^{\pi} \sqrt{1 + \cos \theta} d\theta = \sqrt{2} \int_0^{\pi} \sqrt{2 \cos^2 \frac{\theta}{2}} d\theta = 4 \sin \frac{\theta}{2} \Big|_0^{\pi} = 4$$

ונחשב:

$$\int_C x \rho ds = \int_0^{\pi} r \cos \theta \sqrt{r^2 + \left(\frac{\partial r}{\partial \theta}\right)^2} d\theta = \sqrt{2} \int_0^{\pi} (1 + \cos \theta) \cos \theta \sqrt{1 + \cos \theta} d\theta = \frac{16}{5}$$

כדי לחשב את האינטגרל נשתמש בזהות של זווית כפולה  $1 + \cos \theta = 2 \cos^2 \frac{\theta}{2}$ . מכאן אלו פונקציות טריגונומטריות במעלות גבוהות, ומשתמשים בזהויות כדי להוריד את המעלה (קצת אינפי 2).

לכן, מרכז המסה הוא:

$$\left(0, \frac{16}{5}\right) = \left(0, \frac{4}{5}\right)$$

לדוגמה:

חשבו את מומנט ההתמד  $I_x$  של חוט לאורך המעגל  $x^2 + y^2 = a^2$  עם צפיפות  $\rho = 1$ .

פתרון:

פרמטריזציה של המעגל היא:  $\gamma(t) = (a \cos t, a \sin t)$  כאשר  $t \in [0, 2\pi]$ . כלומר:

$$\|\gamma'(t)\| = \|(-a \sin t, a \cos t)\| = \sqrt{a^2 \sin^2 t + a^2 \cos^2 t} = a$$

ולכן:

$$I_x = \int_C y^2 ds = \int_0^{2\pi} (a \sin t)^2 a dt = a^3 \int_0^{2\pi} \frac{1 - \cos 2t}{2} dt = \frac{a^3}{2} \left(t - \frac{\sin 2t}{2}\right) \Big|_0^{2\pi} = \pi a^3$$

6. **עבודה לאורך עקומה:**

העבודה הנעשית ע"י כוח  $\vec{F}$  על אובייקט לאורך עקומה  $C$  נתונה ע"י:

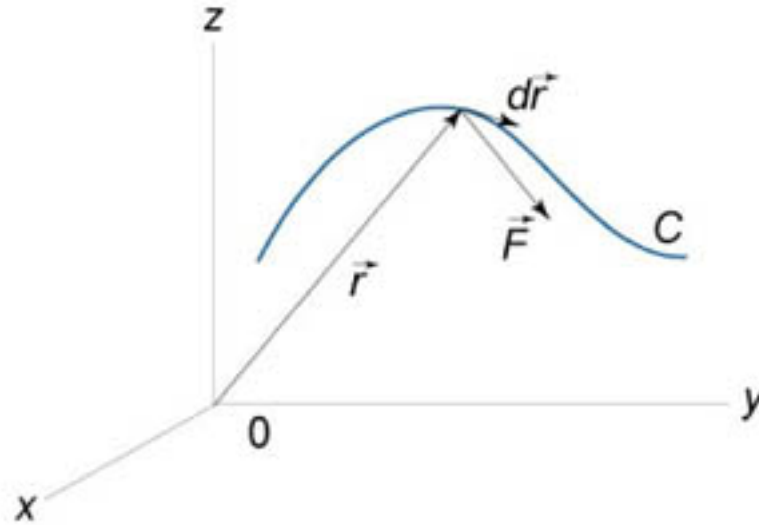
$$W = \int_C \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

אם השדה  $\vec{F}$  משמר, העבודה נתונה ע"י:

$$W = f(b) - f(a)$$

כאשר העקומה מתחילה בנקודה  $a$  ומסתיימת בנקודה  $b$ , והפונקציה  $f$  היא הפוטנציאל של  $F$ .

אפשר להמחיש זאת ע"י:



הוקטור  $d\vec{r}$  הוא וקטור יחידה משיק.

נשים לב שהכוח שמזיז את האובייקט לאורך העקומה הוא לא דווקא הכוח שלנו, ולכן עבודה יכולה להיות שלילית..

זהו פשוט אינטגרל מסילתי מסוג שני.

### 7. חוק אמפר:

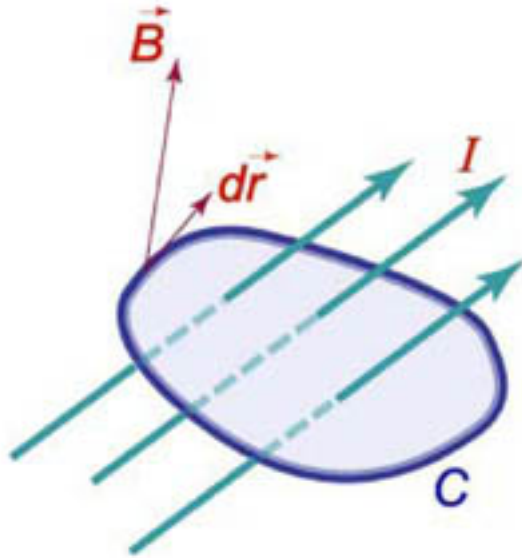
קיים יחס ישיר בין הזרם החשמלי העובר דרך עקומה סגורה לבין השדה המגנטי המשיק

לעקומה הנוצר כתוצאה מהזרם.

היחס נתון ע"י הנוסחה:

$$\int_C \vec{B} \cdot d\vec{r} = \mu_0 I$$

כאשר  $I$  הוא הזרם החשמלי,  $C$  העקומה,  $\vec{B}$  הוא השדה המגנטי, ו- $\mu_0$  הוא קבוע החדירות בוואקום (*vacuum permeability constant*). אפשר להמחיש זאת ע"י:



חוק אמפר, עם תיקון, הוא משוואת מקסוול הרביעית.

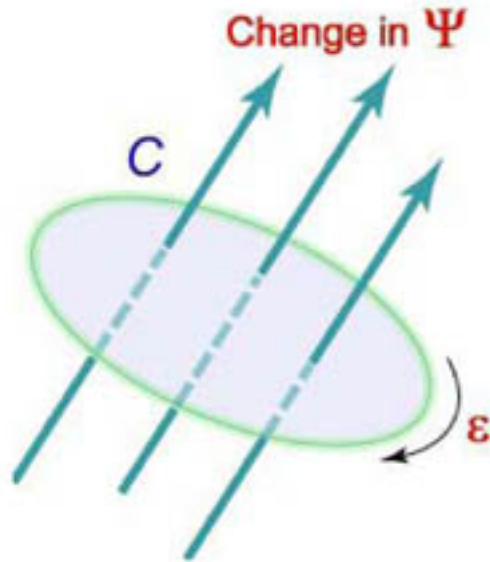
### 8. חוק פאראדיי:

השתנות בזמן של השטף המגנטי דרך מוליך גורמת להשראת מתח חשמלי, כוח אלקטרו-מניע, במוליך. ובנוסחה:

$$\varepsilon = \int_C \vec{E} \cdot d\vec{r} = -\frac{d\psi}{dt}$$

כאשר  $\varepsilon$  הוא הכוח האלקטרו-מניע,  $C$  עקומה סגורה ו- $\psi$  השטף המגנטי. אפשר להמחיש זאת ע"י:





חוק פאראדיי הוא משוואת מקסוול השלישית.

### אינטגרל משטחי:

1. ראינו שאפשר לחשב שטח פנים של משטח  $S$  ע"י:

$$\mu(S) = \iint_S dS = \iint_D \|\phi_u \times \phi_v\| dudv$$

כאשר  $\phi(u, v)$  פרמטריזציה של המשטח ו- $D$  התחום של  $u, v$ .

2. ראינו, בעזרת משפט הדיברגנץ, אפשר לחשב נפח של גוף  $S$  ע"י הנוסחה:

$$V = \frac{1}{3} \left| \iint_S xdydz + ydxdz + zdxdy \right|$$

### 3. מסה של מעטפת:

נניח ש- $S$  מעטפת של גוף כלשהו, שצפיפותו נתונה ע"י פונקציה רציפה  $\mu(x, y, z)$ .

המסה של  $S$  נתונה ע"י הנוסחה:

$$m = \iint_S \mu(x, y, z) dS$$

לדוגמה:

מצאו את מסת הגליל הנתון ע"י הפרמטריזציה:

$$\phi(u, v) = (a \cos u, a \sin u, v)$$

כאשר  $\mu(x, y, z) = z^2(x^2 + y^2)$ , וצפיפותו נתונה ע"י:  $u \in [0, 2\pi], v \in [0, H]$

פתרון:

נחשב את אלמנט השטח. וקטורי הנגזרות הם:

$$\phi_u = (-a \sin u, a \cos u, 0), \phi_v = (0, 0, 1)$$

לכן:

$$\phi_u \times \phi_v = \begin{vmatrix} i & j & k \\ -a \sin u & a \cos u & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = (a \cos u, a \sin u, 0)$$

ואם כן:

$$\|\phi_u \times \phi_v\| = \sqrt{a^2 \cos^2 u + a^2 \sin^2 u} = a$$

כמו כן:

$$\mu(\phi(u, v)) = v^2(a^2 \cos^2 u + a^2 \sin^2 u) = a^2 v^2$$

ולכן:

$$m = \iint_S \mu(x, y, z) dS = \iint_D a^2 v^2 a dv du = a^3 \int_0^{2\pi} \int_0^H v dv du = 2\pi a^3 \cdot \frac{v^3}{3} \Big|_0^H = \frac{2\pi a^3 H^3}{3}$$

4. מרכז המסה ומומנטי ההתמד של משטח:

יהי  $S$  משטח שמסתו  $m$  צפופה לפי הפונקציה הרציפה  $\mu$ . מרכז המסה נתון ע"י הנוסחה:

$$\bar{x} = \frac{\iint_S x \mu dS}{m}, \bar{y} = \frac{\iint_S y \mu dS}{m}, \bar{z} = \frac{\iint_S z \mu dS}{m}$$

מומנטי ההתמד ביחס לצירים הם:

$$I_x = \iint_S (y^2 + z^2) \mu dS$$

$$I_y = \iint_S (x^2 + z^2) \mu dS$$

$$I_z = \iint_S (x^2 + y^2) \mu dS$$

מומנטי ההתמד ביחס למישורים הם:

$$I_{xy} = \iint_S z^2 \mu dS$$

$$I_{xz} = \iint_S y^2 \mu dS$$

$$I_{yz} = \iint_S x^2 \mu dS$$

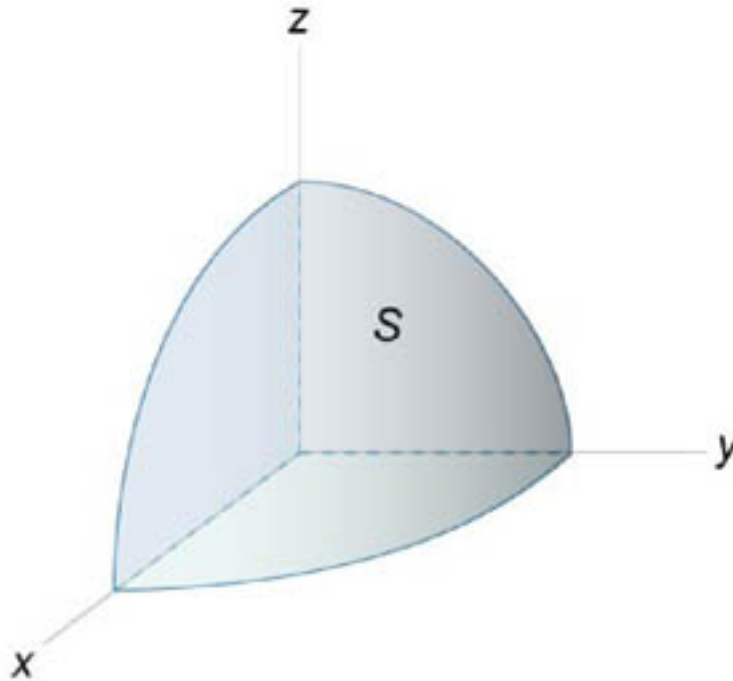
לדוגמה:

מצאו את מרכז המסה של הספירה  $x^2 + y^2 + z^2 = a^2$  בתומן (אוקטנט) השמיני, אם

הצפיפות היא  $\mu_0$  קבועה.

פתרון:

אנחנו מסתכלים על:



המסה היא:

$$m = \frac{1}{8} \iint_S \mu_0 dS = \frac{\mu_0}{8} \iint_S dS = \frac{\mu_0}{8} \cdot 4\pi a^2 = \frac{a^2 \mu_0 \pi}{2}$$

כעת:

$$\iint_S x \mu dS = \mu_0 \iint_S x dS = \mu_0 \iint_D x \sqrt{1 + z_x^2 + z_y^2} dx dy$$

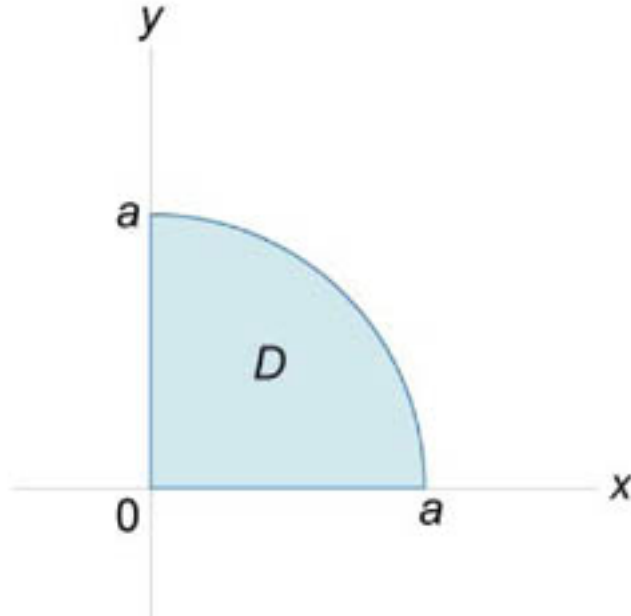
מכיוון שהמשטח ניתן להטלה,  $z = \sqrt{a^2 - x^2 - y^2}$ , אם כן:

$$z_x = -\frac{x}{\sqrt{a^2 - x^2 - y^2}}, z_y = -\frac{y}{\sqrt{a^2 - x^2 - y^2}}$$

ולכן:

$$\mu_0 \iint_D x \sqrt{1 + z_x^2 + z_y^2} dx dy = \mu_0 \iint_D x \sqrt{1 + \frac{x^2 + y^2}{a^2 - x^2 - y^2}} = \mu_0 \iint_D \frac{ax}{a^2 - x^2 - y^2}$$

התחום  $D$  הוא הטלה של המשטח אל מישור  $xy$ :



ויהיה נוח לעבור לקואורדינטות קוטביות:

$$x = r \cos \theta, y = r \sin \theta$$

כאשר  $0 \leq r \leq a, 0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}$ . היעקוביאן הוא  $r$  ולכן:

$$\begin{aligned} &= \mu_0 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \int_0^a \frac{ar \cos \theta}{\sqrt{a^2 - r^2}} r dr d\theta = \mu_0 a \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{r^2 - a^2 + a^2}{\sqrt{a^2 - r^2}} (-\sin \theta) \Big|_{\theta=0}^{\frac{\pi}{2}} dr = \\ &= \mu_0 a \cdot \left( - \int_0^a \sqrt{a^2 - r^2} dr - a^2 \int_0^a \frac{1}{\sqrt{a^2 - r^2}} dr \right) \end{aligned}$$

את האינטגרל השמאלי אפשר לחשב בעזרת הצבה  $r = a \sin t$ . מקבלים  $-\frac{\pi a^2}{4}$ .

האינטגרל הימני הוא ארקסינוס ומקבלים  $-\frac{\pi}{2}$ . לכן:

$$= \mu_0 a \cdot \left( -\frac{\pi a^2}{4} - a^2 \cdot \frac{-\pi}{2} \right) = \frac{\mu_0 \pi a^3}{4}$$

לכן:

$$\bar{x} = \frac{\frac{\mu_0 \pi a^3}{4}}{\frac{\mu_0 \pi a^2}{2}} = \frac{a}{2}$$

ומשיקולי סימטריה נקבל שמרכז המסה נמצא בנקודה:

$$\left(\frac{a}{2}, \frac{a}{2}, \frac{a}{2}\right)$$

לדוגמה:

חשבו את מומנט ההתמד של ההמיספירה של  $x^2 + y^2 + z^2 = 1, z \geq 0$  שלה צפיפות קבועה  $\mu_0$  ביחס לציר ה- $z$ .

פתרון:

המומנט נתון ע"י הנוסחה:

$$I_z = \iint_S (x^2 + y^2) \mu dS = \mu_0 \iint_S (x^2 + y^2) dS$$

המשטח שלנו ניתן להטלה:  $z = \sqrt{1 - x^2 - y^2}$  ולכן אלמנט השטח הוא:

$$\sqrt{1 + z_x^2 + z_y^2} = \frac{1}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}}$$

ולכן:

$$I_z = \mu_0 \iint_D \frac{x^2 + y^2}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}} dx dy$$

כאשר התחום  $D$  הוא עיגול היחידה. נעבור לקואורדינטות קוטביות:

$$x = r \cos \theta, y = r \sin \theta$$

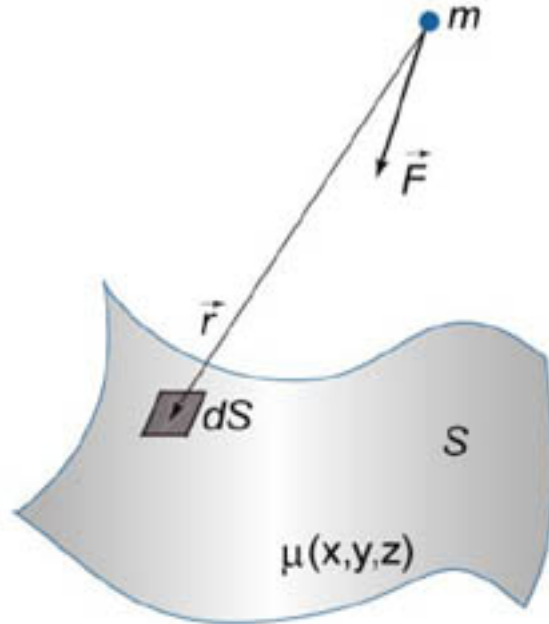
כאשר  $0 \leq r \leq 1, 0 \leq \theta \leq 2\pi$ . היעקוביאן הוא  $r$  ולכן:

$$= \mu_0 \int_0^{2\pi} \int_0^1 \frac{r^2}{\sqrt{1-r^2}} r dr d\theta = 2\pi\mu_0 \int_0^1 \frac{r^3}{\sqrt{1-r^2}} dr = \frac{4\pi\mu_0}{3}$$

את האינטגרל אפשר לחשב בעזרת ההצבה  $t = 1 - r^2$ .

**5. כוח כבידה:**

נניח שיש לנו מסה  $m$  בנקודה  $(x_0, y_0, z_0)$  מחוץ למשטח  $S$ :



כוח המשיכה בין המסה  $m$  והמשטח  $S$  נתון ע"י הנוסחה:

$$\vec{F} = Gm \iint_S \mu \frac{\vec{r}}{r^3} dS$$

כאשר  $G, \vec{r} = (x - x_0, y - y_0, z - z_0)$  הוא קבוע הגרביטציה ו- $\mu$  פונקציית הצפיפות

של  $S$ .

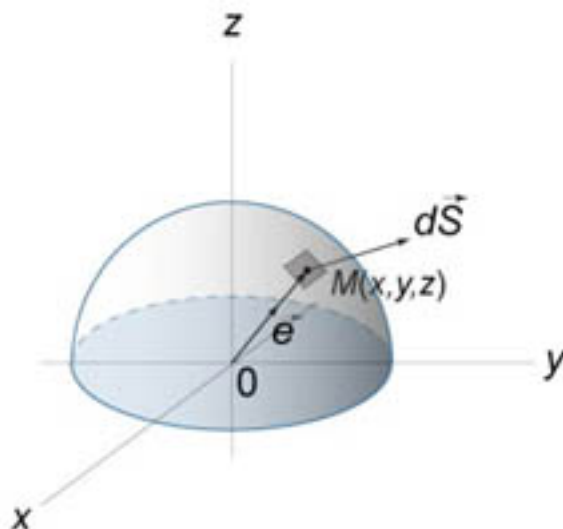
באינטגרל של וקטור הכוונה היא לאינטגרל רכיב-רכיב.

לדוגמה:

חשבו את כוח המשיכה בין המיספירה עם רדיוס  $r$ , מרכז בראשית וצפיפות קבועה  $\mu_0$  לבין מסה  $m$  הממוקמת בראשית.

פתרון:

נתבונן במשטח:



תהי  $M(x, y, z)$  נקודה על ההמיספירה, השייכת לאלמנט השטח  $dS$ . אפשר להביע את כוח המשיכה  $d\vec{F}(M)$  בין אלמנט השטח  $dS$  לבין המסה  $m$  ע"י:

$$d\vec{F}(M) = \frac{Gm\mu_0 dS}{r^2} \vec{e}(O, M)$$

כאשר  $\vec{e}(O, M)$  וקטור יחידה בין  $O$  ל- $M$ .

מכיוון ש:

$$\vec{e} = \left( \frac{x}{r}, \frac{y}{r}, \frac{z}{r} \right)$$

נקבל:

$$d\vec{F}(M) = \frac{Gm\mu_0 dS}{r^3}$$



ולכן:

$$F_x = \frac{Gm\mu_0}{r^3} \iint_S x dS, F_y = \frac{Gm\mu_0}{r^3} \iint_S y dS, F_z = \frac{Gm\mu_0}{r^3} \iint_S z dS$$

נעבור לקואורדינטות ספריות :

$$x = r \cos \psi \sin \theta, y = r \sin \psi \sin \theta, z = r \cos \theta$$

כאשר  $(\psi, \theta) \in [0, 2\pi] \times [0, \pi]$  היעקוביאן הוא  $r^2 \sin \theta$  ואם כן:

$$\begin{aligned} F_x &= \frac{Gm\mu_0}{r^3} \iint_S x dS = \frac{Gm\mu_0}{r^3} \int_0^\pi \int_0^{2\pi} r \cos \psi \sin \theta r^2 \sin \theta d\psi d\theta = \\ &= Gm\mu_0 \int_0^\pi \sin^2 \theta (\sin \psi)_{\psi=0}^{2\pi} d\theta = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} F_y &= \frac{Gm\mu_0}{r^3} \iint_S y dS = \frac{Gm\mu_0}{r^3} \int_0^\pi \int_0^{2\pi} r \sin \psi \sin \theta r^2 \sin \theta d\psi d\theta = \\ &= Gm\mu_0 \int_0^\pi \sin^2 \theta (-\cos \psi)_{\psi=0}^{2\pi} d\theta = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} F_z &= \frac{Gm\mu_0}{r^3} \iint_S z dS = \frac{Gm\mu_0}{r^3} \int_0^\pi \int_0^{2\pi} r \cos \theta r^2 \sin \theta d\psi d\theta = \\ &Gm\mu_0 \cdot 2\pi \int_0^\pi \frac{\sin 2\theta}{2} d\theta = \pi Gm\mu_0 \end{aligned}$$

שימו לב שהתוצאה  $F_x = F_y = 0$  היא הגיונית מכיוון שהמשטח סימטרי ביחס לצירים

$x, y$ .

לאורך צירים אלו, המשטח מושך את המסה  $m$  לכיוונים ההפוכים באותו אופן (וכך גם המסה את המשטח), מין "משוך בחבל" של צדדים שקולים לחלוטין ולכן אין לאורך צירים אלו משיכה כלל.

לכן המשיכה  $F$  היא לאורך ציר ה- $z$ .

### 6. כוח לחץ:

נניח שהמשטח  $S$  נתון ע"י פרמטריזציה  $\phi$  ונלחץ ע"י כוח כלשהו (משטח כזה הוא למשל סכר, פקק בקבוק של משקה מוגז או כנף מטוס).

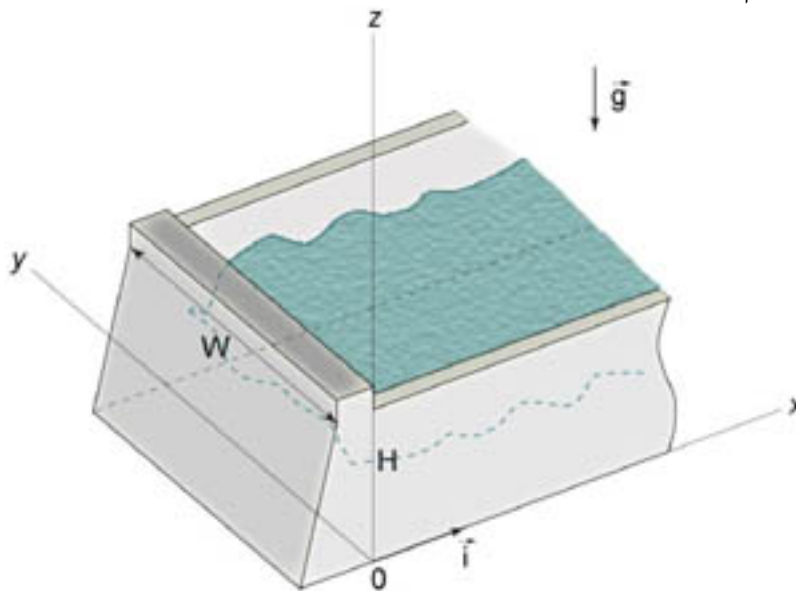
הכוח  $\vec{F}$  הנוצר ע"י הלחץ  $p(\phi)$  נתון ע"י:

$$\vec{F} = \iint_S p \vec{n} dS$$

כאשר  $\vec{n}$  נורמל יחידה למשטח.

לדוגמה:

נתבונן בסכר הבא:



חשבו את כוח הלחץ הפועל על הסכר, שחוסם מאגר מים ברוחב  $W$  ובעומק  $H$ . תחת הנחה של שיווי משקל הידרוסטטי, הלחץ על משטח הסכר (תלוי ב- $z$ ) הוא:

$$p(z) = \rho g(H - z)$$

כאשר  $\rho$  היא צפיפות המים ו- $g$  התאוצה הכבידתית.

פתרון:

אם כן, הלחץ הוא:

$$\vec{F} = \iint_S p \vec{n} dS = \int_0^W \int_0^H \rho g (H - z) (-1, 0, 0) dy dz = \left( -\frac{\rho g W H^2}{2}, 0, 0 \right)$$

הערך המוחלט הוא:

$$|\vec{F}| = \frac{\rho g W H^2}{2}$$

**7. שטף נוזל ושטף מסה:**

אם שדה וקטורי  $\vec{v}(\vec{r})$  מתאר מהירות של נוזל, השטף לאורך משטח  $S$  שווה לנפח הנוזל

העובר דרך  $S$  ביחידת זמן אחת, ונתון על ידי הנוסחה:

$$\Phi = \iint_S \vec{v}(\vec{r}) \cdot d\vec{S}$$

שטף זה נקרא שטף נוזל.

באופן דומה, השטף של שדה וקטורי  $\vec{F} = \rho \vec{v}$  כאשר  $\rho$  מתאר את צפיפות הנוזל נתון על

ידי הנוסחה:

$$\Phi = \iint_S \rho \vec{v}(\vec{r}) d\vec{S}$$

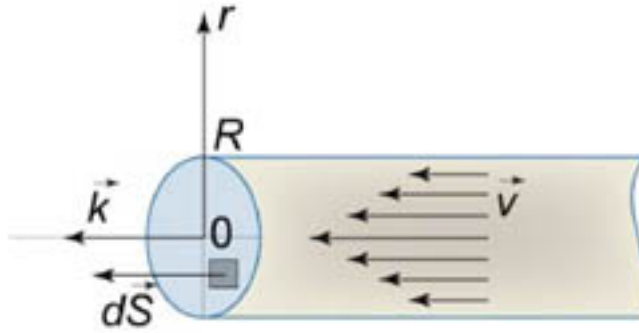
שטף זה נקרא שטף מסה.

לדוגמה:

נוזל צמיגי זורם לאורך צינור גלילי עם רדיוס  $R$ . מהירות הנוזל מתוארת ע"י:

$$\vec{v} = C e^{-r} \vec{k}$$

כאשר  $\vec{k}$  הוא וקטור יחידה לאורך הצינור בכיוון הזרם,  $r$  הוא המרחק מהצינור ו- $C$  הוא קבוע.



חשבו את שטף הנוזל.

פתרון:

עלינו לחשב את האינטגרל:

$$\Phi = \iint_S \vec{v}(\vec{r}) \cdot d\vec{S}$$

במקרה שלנו:

$$\Phi = \iint_S C e^{-r} dS$$

מכיוון שלוקטורים  $\vec{k}$  ו- $d\vec{S}$  אותו הכיוון.

אנחנו נמצאים בגליל, ולכן אם נעבור לקואורדינטות קוטביות נקבל:

$$\Phi = \int_0^{2\pi} \int_0^R C e^{-r} r dr = 2\pi C \int_0^R e^{-r} r dr = 2\pi C (1 - (R+1)e^{-R})$$

ה- $r$  שנוסף הוא היעקוביאן. את האינטגרל קל לחשב באינטגרציה בחלקים.

8. מטען של משטח:

נניח ש- $\sigma(x, y)$  מתארת צפיפות מטען על משטח  $S$ . המטען על המשטח  $S$  נתון על ידי הנוסחה:

$$Q = \iint_S \sigma(x, y) dS$$

9. חוק גאוס:

השטף החשמלי  $\vec{D}$  דרך משטח סגור  $S$  יחסי למטען  $Q$  הכלוא על ידי המשטח:

$$\Phi = \iint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_i Q_i$$

כאשר  $\vec{D} = \epsilon \vec{E}$ .  $\vec{D}$  הוא חוזק השדה החשמלי,  $\epsilon$  הוא המקדם הדיאלקטרי,  $\epsilon_0 = 8.8541878 \times 10^{-12} \frac{F}{m}$

במקרה הבדיד המטען  $Q$  הוא סכום כל המטענים הכלואים.

חוק גאוס הוא משוואת מקסוול הראשונה.

10. חוק גאוס למגנטיות:

המתחיל במצווה אומרים לו גמור. חוק גאוס למגנטיות הוא משוואת מקסוול השנייה, והוא טוען:

$$\Phi_B = \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

כאשר  $B$  מציין את השדה המגנטי ו- $S$  הוא המשטח. החוק בעצם טוען שהשטף המגנטי דרך מעטפת סגורה הוא 0.