

פתרון מועד ב' גיאומטריה תשע"ו

1 בספטמבר 2016

1. נתונה תבנית ריבועית $Q(x, y) = 3x^2 + 4xy - 6y^2$.
א. עקומה מישורית מוגדרת על ידי המשוואה $Q(x, y) = -1$. אפיינו את העקומה.

פתרון:

אפשר לכתוב:

$$Q(x, y) = \begin{pmatrix} x & y \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 & 2 \\ 2 & -6 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$$

הערכים העצמיים של המטריצה $\begin{pmatrix} 3 & 2 \\ 2 & -6 \end{pmatrix}$ הם שורשי הפולינום האופייני:

$$(\lambda - 3)(\lambda + 6) - 4 = \lambda^2 + 3\lambda - 22$$

$$\lambda = \frac{-3 \pm \sqrt{97}}{2} \text{ כלומר}$$

אחד חיובי ואחד שלילי ולכן זו היפרבולה.

ב. אפיינו את המשטח המתקבל כגרף של התבנית הריבועית $z = Q(x, y)$.

פתרון:

כפי שראינו בסעיף הקודם, Q מתארת היפרבולה, ולכן המשטח $z = Q(x, y)$ הוא פרבולואיד (כי z מופיע במעלה ראשונה בעוד ש- x, y הם בריבוע) היפרבולי.

ג. חשבו את עקמומיות גאוס של הגרף בנקודה $(0, 0, 0)$.

פתרון:

באופן דומה למועד א', אפשר להסתכל על הפרמטריזציה הבאה של המשטח:

$$r(x, y) = (x, y, f(x, y))$$

נקבל שהתבניות היסודיות הן:

$$\begin{pmatrix} 1 + f_x^2 & f_x f_y \\ f_x f_y & 1 + f_y^2 \end{pmatrix}, \frac{1}{\sqrt{1 + f_x^2 + f_y^2}} \begin{pmatrix} f_{xx} & f_{xy} \\ f_{xy} & f_{yy} \end{pmatrix}$$

אצלנו $f(x, y) = 3x^2 + 4xy - 6y^2$ לכן:

$$f_{xx} = 6, f_{yy} = -12, f_{xy} = 4$$

בכל נקודה, בפרט בראשית $(0, 0, 0)$. הנגזרות הראשונות הן:

$$f_x = 6x + 4y, f_y = 4x - 12y$$

ובראשית הן מתאפסות. לכן בנקודה $(0, 0, 0)$ התבניות הן:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 6 & 4 \\ 4 & -12 \end{pmatrix}$$

ולכן:

$$W = - \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} 6 & 4 \\ 4 & -12 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -6 & -4 \\ -4 & 12 \end{pmatrix}$$

ולכן:

$$K = \det W = -88$$

2. יהי $M \subseteq \mathbb{R}^3$ משטח עם פרמטריזציה $x(u^1, u^2)$.
א. פרטו ארבע דרכים לחישוב עקמומיות גאוס של המשטח.

פתרון:

כמו שאנו יודעים, ארבע השיטות הן:

1. $K = \det(L_j^i) = \det W$

2. $K = \frac{\det(L_{ij})}{\det(g_{ij})} = \det W$

3. המשפט המפתיע של גאוס.

4. אופרטור לפלס-בלטרמי. בשיטה זו אפשר להשתמש רק אם הקואורדינטות איזותרמיות.

ב. נניח שהמטריקה היא $\frac{c^2}{y^2}(dx^2 + dy^2)$. חשבו את עקמומיות גאוס.

פתרון:

הקואורדינטות איזותרמיות ולכן אפשר להשתמש באופרטור לפלס-בלטרמי. כלומר:

$$K = -\frac{1}{2} \Delta_{LB} \left(\ln \frac{c^2}{y^2} \right) = \Delta_{LB} \left(\ln \frac{y}{c} \right) = \frac{y^2}{c^2} \Delta (\ln y - \ln c) =$$

$$= \frac{y^2}{c^2} \cdot \left(-\frac{1}{y^2} \right) = -\frac{1}{c^2}$$

ג. נניח שהמטריקה היא $(\sin^2 \varphi) d\theta^2 + d\varphi^2$.

פתרון:

הקואורדינטות לא איזותרמיות ואין לנו פרמטריזציה, ולכן נשתמש במשפט המפתיע. אנו צריכים את סמלי כריסטופל. נשים לב שזו מטריקה של משטח סיבוב של עקומה במהירות יחידה, כאשר:

$$f(\varphi) = \sin \varphi$$

כבר חישבנו את סמלי כריסטופל של משטח סיבוב:

$$\Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^1 = \Gamma_{21}^2 = \Gamma_{12}^2 = \Gamma_{22}^2 = 0$$

$$\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{21}^1 = \frac{f'}{f} = \cot \varphi$$

$$\Gamma_{11}^2 = f' f = \sin \varphi \cos \varphi = \frac{1}{2} \sin 2\varphi$$

לפי המשפט המפתיע:

$$K = \frac{1}{g_{11}} \left(\Gamma_{11,2}^2 - \Gamma_{12,1}^2 + \Gamma_{11}^2 \Gamma_{22}^2 + \Gamma_{11}^1 \Gamma_{12}^2 - \Gamma_{12}^1 \Gamma_{11}^2 - (\Gamma_{12}^2)^2 \right)$$

אצלנו, $\Gamma_{12,1}^2 = 0$, $\Gamma_{11,2}^2 = \cos 2\varphi$, לכן:

$$K = \frac{1}{\sin^2 \varphi} \left(\cos 2\varphi - 0 + 0 + 0 - \frac{1}{2} \sin 2\varphi \cot \varphi - 0 \right) =$$

$$= \frac{1}{\sin^2 \varphi} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi - \cos^2 \varphi) = -1$$

וזו העקמומיות.

3. יהי M משטח.

א. עבור מקדמי מטריקה (g_{ij}) עם קואורדינטות (u^i) הגדירו את אלמנט השטח dA .

פתרון:

כמו שאנו יודעים,

$$dA = \sqrt{\det(g_{ij})} du^1 du^2$$

ב. בטאו את משטח גאוס-בונה עבור משטח סגור קמור M .
פתרון:

עבור משטח סגור קמור, משטח גאוס-בונה אומר:

$$\iint_M K dA = 4\pi = 2\chi(S^2)$$

ג. עבור משטח $M_1 \subseteq \mathbb{R}^3$ המוגדר על ידי המשוואה $x^2 + 3y^2 + 2z^2 = 1$ מצאו את
 $\iint_{M_1} K dA$.

פתרון:

זהו אליפסואיד, הג'ינוס שלו הוא 0 (זהו משטח סגור קמור, אם רוצים לצטט את הסעיף הקודם) ולכן:

$$\iint_{M_1} K dA = 4\pi$$

ד. יהי $n > 0$ טבעי. עבור משטח $M_2 \subseteq \mathbb{R}^3$ המוגדר על ידי:

$$\prod_{k=1}^n \left((x - 9k)^2 + y^2 + z^2 - 1 \right) = 0$$

מצאו את $\iint_{M_2} K dA$.

פתרון:

המשטח הוא אוסף ספירות זרות (כל אחת עם רדיוס 1 ומרכז $(9k, 0, 0)$ כאשר $1 \leq k \leq n$).

האינטגרל על כל אחת מהן הוא 4π (כמו בסעיף הקודם), ולכן בסה"כ:

$$\iint_{M_2} K dA = 4\pi n$$

4. כתבו את הביטויים הבאים באמצעות $L_{ij}, L_i^k, \Gamma_{ij}^k, g_{ij}$. פשטו כמה שאפשר.

א. $\langle x_{ij}, x_k \rangle \delta_m^k g^{ml}$.

פתרון:

בסכום יש ארבעה איברים:

$$\langle x_{ij}, x_1 \rangle \delta_1^1 g^{1l} + \langle x_{ij}, x_1 \rangle \delta_2^1 g^{2l} + \langle x_{ij}, x_2 \rangle \delta_2^2 g^{2l} + \langle x_{ij}, x_2 \rangle \delta_1^2 g^{1l}$$

מהגדרת הדלתא של קרונקר, נישאר עם:

$$\langle x_{ij}, x_2 \rangle g^{2l} + \langle x_{ij}, x_1 \rangle g^{1l} = \langle x_{ij}, x_m \rangle g^{ml}$$

כעת, נכתוב:

$$x_{ij} = \Gamma_{ij}^k x_k + L_{ij} \vec{n}$$

ונקבל:

$$\langle x_{ij}, x_m \rangle g^{ml} = \langle \Gamma_{ij}^k x_k + L_{ij} \vec{n}, x_m \rangle g^{ml} =$$

נזכור שהנורמל מאונך ולקטורי הנגזרות ושמתיקים: $\langle x_i, x_j \rangle = g_{ij}$ ונקבל:

$$= \Gamma_{ij}^k g_{km} g^{ml} = \Gamma_{ij}^k \delta_k^l = \Gamma_{ij}^l$$

מכיוון שהמטריצות $(g)_{ij}$, $(g)^{ij}$ הפיכות.

ב. $\delta_m^k \langle x_{ab}, \vec{n}_k \rangle$.

פתרון:

זה היה גם במועד א'. ראינו שמתקיים:

$$\langle x_{ab}, \vec{n}_k \rangle = -\Gamma_{ab}^j L_{kj}$$

לפיכך:

$$\delta_m^k \langle x_{ab}, \vec{n}_k \rangle = -\delta_m^k \Gamma_{ab}^j L_{kj} = -\Gamma_{ab}^j L_{mj}$$

ג. $\langle x_{pqr}, \vec{n} \rangle$.

פתרון:

גם זה היה במועד א'. הוא הנגזרת השלישית (לפי המשתנים u_p, u_q, u_r). לפי כלל

לייבניץ:

$$\frac{\partial}{\partial u_r} \langle x_{pq}, \vec{n} \rangle = \langle x_{pqr}, \vec{n} \rangle + \langle x_{pq}, \vec{n}_r \rangle$$

כעת: $x_{pq} = \Gamma_{pq}^k x_k + L_{pq} \vec{n}$, ושוב מכיוון שהוקטורים x_j, \vec{n} הם אורתוגונאליים נקבל:

$$\langle x_{pq}, \vec{n} \rangle = \langle \Gamma_{pq}^k x_k + L_{pq} \vec{n}, \vec{n} \rangle = L_{pq} \langle \vec{n}, \vec{n} \rangle = L_{pq}$$

כמו כן, אנו יודעים שמתקיים:

$$\vec{n}_r = L_r^j x_j$$

ולכן:

$$\langle x_{pq}, \vec{n}_r \rangle = \langle \Gamma_{pq}^k x_k + L_{pq} \vec{n}, L_r^j x_j \rangle = \langle \Gamma_{pq}^1 x_1 + \Gamma_{pq}^2 x_2, L_r^1 x_1 + L_r^2 x_2 \rangle$$

שוב, כי הנורמל מאונך לוקטורי הנגזרות. אם כן:

$$\langle x_{pq}, \vec{n}_r \rangle = \Gamma_{pq}^k L_r^j g_{jk} = -\Gamma_{pq}^k L_{rk}$$

בסך הכל:

$$\langle x_{pqr}, \vec{n} \rangle = \frac{\partial}{\partial u_r} \langle x_{pq}, \vec{n} \rangle - \langle x_{pq}, \vec{n}_r \rangle = L_{pq,r} + \Gamma_{pq}^k L_{rk}$$

$$.ד. g_{pq} \delta_s^q g^{su} \delta_u^p$$

פתרון:

מהגדרת הדלתא של קרונקר:

$$g_{pq} \delta_s^q = g_{ps}, g^{su} \delta_u^p = g^{sp}$$

לכן הביטוי שווה ל:

$$g_{ps} g^{sp} = g_{11} g^{11} + g_{12} g^{21} + g_{21} g^{12} + g_{22} g^{22} = 1 + 1 = 2$$

שוב, כי המטריצות הופכיות.

5. נניח שמשטח מקיים $g_{12} = L_{12} = 0$.

א. תנו הגדרה מפורטת של העקמומיות הראשיות k_1, k_2 .

פתרון:

העקמומיות הראשיות הן הערכים העצמיים של העתקת ויינגרטן. במקרה שלנו:

$$W = - \begin{pmatrix} g^{11} & 0 \\ 0 & g^{22} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} L_{11} & 0 \\ 0 & L_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -g^{11}L_{11} & 0 \\ 0 & -g^{22}L_{22} \end{pmatrix}$$

מכיוון ש- $g_{12} = L_{12} = 0$ (ולכן גם $g_{21} = L_{21} = 0$). כלומר, במקרה זה:

$$k_i = -g^{ii} L_{ii}$$

ב. בטאו את העתקת ויינגרטן על ידי מטריצה באמצעות מקדמי התבניות הראשונה והשנייה.

פתרון:

שוב,

$$W = \begin{pmatrix} -g^{11}L_{11} & 0 \\ 0 & -g^{22}L_{22} \end{pmatrix}$$

ג. חשבו את היחס $\frac{k_1}{k_2}$ באמצעות מקדמי התבניות הראשונה והשנייה.

פתרון:

מהסעיף הראשון,

$$\frac{k_1}{k_2} = \frac{g^{11}L_{11}}{g^{22}L_{22}}$$

ד. מצאו את היחס $\frac{k_1}{k_2}$ במקרה של משטח סיבוב המתקבל על ידי סיבוב של פרבולה $x = z^2 + \frac{1}{4}$ סביב ציר ה- z .

פתרון:

פרמטריזציה של העקומה היא:

$$\gamma(\phi) = \left(\phi^2 + \frac{1}{4}, 0, \phi \right)$$

פרמטריזציה של משטח הסיבוב היא:

$$r(\theta, \phi) = \left(\left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \cos \theta, \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \sin \theta, \phi \right)$$

הנגזרות הן:

$$r_\theta = \left(- \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \sin \theta, \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \cos \theta, 0 \right)$$

$$r_\phi = (2\phi \cos \theta, 2\phi \sin \theta, 1)$$

נחשב את הנורמל:

$$\begin{aligned} r_\theta \times r_\phi &= \begin{vmatrix} i & j & k \\ -(\phi^2 + \frac{1}{4}) \sin \theta & (\phi^2 + \frac{1}{4}) \cos \theta & 0 \\ 2\phi \cos \theta & 2\phi \sin \theta & 1 \end{vmatrix} = \\ &= \left(\left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \cos \theta, \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \sin \theta, -2\phi \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \right) \end{aligned}$$

הנורמה היא:

$$\begin{aligned} &\sqrt{\left(\left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \cos \theta \right)^2 + \left(\left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \sin \theta \right)^2 + \left(-2\phi \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right) \right)^2} = \\ &= \sqrt{(4\phi^2 + 1) \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right)^2} = 2 \left(\phi^2 + \frac{1}{4} \right)^{\frac{3}{2}} \end{aligned}$$

לכן הנורמל הוא:

$$\vec{n} = \frac{r_\theta \times r_\phi}{\|r_\theta \times r_\phi\|} = \frac{1}{2\sqrt{\phi^2 + \frac{1}{4}}} (\cos \theta, \sin \theta, -2\phi)$$

הנגזרות של הנורמל הן:

$$\vec{n}_\theta = \frac{1}{2\sqrt{\phi^2 + \frac{1}{4}}} (-\sin \theta, \cos \theta, 0) = \frac{1}{2(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}} \cdot r_\theta + 0 \cdot r_\phi$$

$$\vec{n}_\phi = \left(-\frac{\phi \cos \theta}{2(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}}, -\frac{\phi \sin \theta}{2(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}}, -\frac{1}{4(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}} \right) = 0 \cdot r_\theta - \frac{1}{4(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}} \cdot r_\phi$$

לכן:

$$W = \begin{pmatrix} \frac{1}{2(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}} & 0 \\ 0 & -\frac{1}{4(\phi^2 + \frac{1}{4})^{\frac{3}{2}}} \end{pmatrix}$$

ונקבל שהיחס הוא:

$$\frac{k_1}{k_2} = -2$$