פרופ' רון ליפשיץ

<u>פתרון משוואת לפלאס בקואורדינטות כדוריות</u>

משוואת לפלאס בקואורדינטות כדוריות *

$$\nabla^2 \varphi = \frac{1}{r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} (r\varphi) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial \phi^2} = 0$$

א הפרדת משתנים *

 $r^2\sin^2 heta/UPQ$ וכפל בביטוי, $\varphi(r, heta,\phi)=rac{U(r)}{r}Y(heta,\phi)=rac{U(r)}{r}P(heta)Q(\phi)$ וכפל בביטוי אל מכפלת הפונקציות של ערכים עצמיים, שמצומדות רק דרך הערכים העצמיים שלהן.

שתי משוואות זוויתיות:

$$\frac{1}{\sin\theta} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\theta} \left(\sin\theta \frac{\mathrm{d}P}{\mathrm{d}\theta} \right) - \frac{m^2}{\sin^2\theta} P = -l(l+1)P \quad \underline{:\theta} \quad .2$$

זו משוואת לגינדר המוכללת (generalized Legendre equation) במשתנה (מעוואת לגינדר המוכללת (generalized Legendre equation) במשתנה אינדר משוואת (מאר במשוואה עבור m=0) מספר שלם. המשוואה עבור (מאר $l\geq 0$) משוואת לגינדר הרגילה, שפתרונותיה הם פולינומי לגינדר, $P_l^m(\cos\theta)$ (פרטים נוספים בעמוד 2).

מכפלת שני הפתרונות הללו נותנת את הפתרונות לחלק הזוויתי של משוואת לפלאס. לאחר נרמול מתקבלות ההרמוניות הכדוריות,

$$.Y_{lm}(\theta,\phi) = \sqrt{\frac{2l+1}{4\pi} \frac{(l-m)!}{(l+m)!}} P_l^m(\cos\theta) e^{im\phi}$$

משוואה רדיאלית:

. כאשר העייע פתרון מוכתב על ידי פתרון החלק הזוויתי.
$$r^2 \frac{\mathrm{d}^2 U}{\mathrm{d} r^2} = l(l+1)U: \underline{r}$$
 .3

$$U(r) = A r^{l+1} + B r^{-l}$$
 הצבה מהצורה , $U(r) = r^{\lambda}$ נותנת את הפתרון הכללי

* הפתרון הכללי למשוואת לפלאס בקואורדינטות כדוריות:

$$\varphi(r,\theta,\phi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^{l} \left(A_{lm} r^{l} + \frac{B_{lm}}{r^{l+1}} \right) Y_{lm}(\theta,\phi)$$

<u> א סימטריה אזימותית</u>

במקרה הפרטי של סימטריה אזימותית, או חוסר תלות בזווית ϕ , האיבר השלישי במשוואת לפלאס נופל, ונותרים רק הפתרונות עם m=0, כלומר

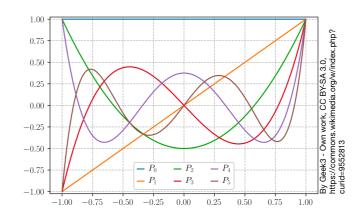
$$.\varphi(r,\theta,\phi) = \varphi(r,\theta) = \sum_{l=0}^{\infty} \left(A_l r^l + \frac{B_l}{r^{l+1}} \right) P_l(\cos\theta)$$

פרטים נוספים לגבי הפתרונות

$(-1 \le x = \cos \theta \le 1$ פולינומי לג'נדר (מוגדרים עבור *

$$P_0(x) = 1;$$
 $P_1(x) = x;$ $P_2(x) = \frac{1}{2}(3x^2 - 1);$ $P_3(x) = \frac{1}{2}(5x^3 - 3x);$

 $P_{l+1}(x) = (2l+1)xP_l(x) - lP_{l-1}(x)$ ואת היתר ניתן לייצר עייי יחס הרקורסיה



אורתוגונליות ושלמות של פולינומי לגינדר

$$\int_{-1}^{1} \mathrm{d}x P_{l}(x) P_{l'}(x) = \frac{2}{2l+1} \delta_{ll'} \quad \longleftrightarrow \quad \sum_{l=0}^{\infty} \frac{2l+1}{2} P_{l}(x) P_{l}(y) = \delta(x-y)$$

פירוק לטור בפולינומי לגינדר

$$f(x) = \sum_{l=0}^{\infty} A_l P_l(x) \longrightarrow A_l = \frac{2l+1}{2} \int_{-1}^{1} f(x) P_l(x) dx$$

<u>פונקציות לג'נדר הנלוות</u> *

$$P_l^m(x) = (-1)^m (1 - x^2)^{m/2} \frac{d^m}{dx^m} P_l(x)$$

* הרמוניות כדוריות

כמה הרמוניות כדוריות ראשונות (הגדרה בעמוד הקודם)

$$Y_{00}(\Omega) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \qquad Y_{20}(\Omega) = \sqrt{\frac{5}{4\pi}} \left(\frac{3}{2}\cos^2\theta - \frac{1}{2}\right)$$

$$Y_{10}(\Omega) = \sqrt{\frac{3}{4\pi}}\cos\theta \qquad Y_{2\pm 1}(\Omega) = \mp \sqrt{\frac{15}{8\pi}}\sin\theta\cos\theta e^{\pm i\phi}$$

$$Y_{1\pm 1}(\Omega) = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}}\sin\theta e^{\pm i\phi} \qquad Y_{2\pm 2}(\Omega) = \frac{1}{4}\sqrt{\frac{15}{2\pi}}\sin^2\theta e^{\pm 2i\phi}$$

אורתוגונליות ושלמות של הרמוניות כדוריות

$$\int_{0}^{2\pi} d\phi \int_{0}^{\pi} \sin\theta d\theta \ Y_{l'm'}^{*}(\theta,\phi) Y_{lm}(\theta,\phi) = \delta_{ll'} \delta_{mm'}$$

$$\sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^{l} Y_{lm}^{*}(\theta',\phi') Y_{lm}(\theta,\phi) = \delta(\phi-\phi') \delta(\cos\theta-\cos\theta')$$

פירוק לטו<u>ר בהרמוניות כדוריות</u>

$$f(\theta,\phi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^{l} A_{lm} Y_{lm}(\theta,\phi) \longrightarrow A_{lm} = \int d\Omega Y_{lm}^*(\theta,\phi) f(\theta,\phi)$$

משפט החיבור של הרמוניות כדוריות

,
$$P_l\left(\cos\gamma\right) = \frac{4\pi}{2l+1} \sum_{m=-l}^{l} Y_{lm}^*(\theta',\phi') Y_{lm}(\theta,\phi)$$

 $\cos \gamma = \hat{\mathbf{r}} \cdot \hat{\mathbf{r}}' = \cos \theta \cos \theta' + \sin \theta \sin \theta' \cos (\phi - \phi')$ כאשר

.
$$\sum_{m=-l}^{l}\left|Y_{lm}\left(heta,\phi
ight)
ight|^{2}=rac{2l+1}{4\pi}$$
 עבור $\gamma=0$ מתקבל כלל הסכימה $\gamma=0$

פיתוח המרחק ההופכי בין שתי נקודות בהרמוניות כדוריות

$$, G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^{l} \frac{4\pi}{2l+1} \frac{r_{<}^{l}}{r_{>}^{l+1}} Y_{lm}^{*}(\theta', \phi') Y_{lm}(\theta, \phi)$$

$$.r_{>} = \max\{r, r'\}$$
-ו $.r_{<} = \min\{r, r'\}$ כאשר

זוהי גם פונקצית גרין, המבוטאת באמצעות הרמוניות כדוריות, בבעיה ללא שפות שבה הפוטנציאל דועך לאפס באינסוף.

פונקצית גרין בנוכחות כדור מוליך ברדיוס פ

$$.G_{a}(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \frac{1}{\left|\mathbf{r} - \mathbf{r}'\right|} - \frac{1}{\left|\frac{r'}{a}\mathbf{r} - \frac{a}{r'}\mathbf{r}'\right|} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^{l} \frac{4\pi}{2l+1} \left(\frac{r_{<}^{l}}{r_{>}^{l+1}} - \frac{a^{2l+1}}{(rr')^{l+1}}\right) Y_{lm}^{*}(\theta', \phi') Y_{lm}(\theta, \phi)$$

r'=a או r=a או מתאפס כאשר

a < b פונקצית גרין בין שתי קליפות כדוריות מוליכות ברדיוסים

$$.G_{a < b}\left(\mathbf{r}, \mathbf{r}'\right) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^{l} \frac{4\pi}{2l+1} \frac{Y_{lm}^{*}(\theta', \phi')Y_{lm}(\theta, \phi)}{1 - \left(\frac{a}{b}\right)^{2l+1}} \left(r_{<}^{l} - \frac{a^{2l+1}}{r_{<}^{l+1}}\right) \left(\frac{1}{r_{>}^{l+1}} - \frac{r_{>}^{l}}{b^{2l+1}}\right)$$