

24/3/15

נחזור למשוואת החום. נחשב $Q = \int_V u(x) dx$, כך ש-

$$Q = \int_V (u_t(x) - u(x)) dx, \text{ והדרך שבה מתחלף חום יכולה להיות רק}$$

אם הוא נכנס ל- V דרך השפה, כלומר יש הפרש טמפרטורות. כלומר אם u משקל אפס לא יהיה מחבר חום. ברצון של ימים מאונק ל- V נקבל

כלומר חום. השורה של טעון היא שהכלות (בקריסה) איננו, כלומר תלוי

$$\Delta Q = c_1 \int_V \frac{\partial u}{\partial x} dx \text{ ולכן } \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\Delta Q}{\Delta t} = c_1 \Delta u$$

$$\text{נקבל } \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta t} = c_1 \int_V \frac{\partial u}{\partial x} dx = \int_V \frac{\partial u}{\partial x} dx$$

$$\Delta u = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} u(x) \text{ כאשר נבחר } (c_1 \int_V \Delta u dx = 0)$$

$$\text{נקבל } 0 = \int_V c_1 \frac{\partial u}{\partial t} - c_1 \Delta u(x,t) dx = 0 \text{ כלומר המנקזיות}$$

איננו (נניח אם נשטף שכן שווה זה כדי שיהיו יחידות).

$$\text{נסתכל ב- } C(\mathbb{T}) \text{ ק"מ ויחידה } u(x,t) = u(x) \text{ פר } \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \text{ ב- } \mathbb{T}$$

כלומר פתרון יחיד של משוואת החום אבל פגמי התחלה ב- $\mathbb{T}$.

$$\text{הוכחה } u(x,t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n(t) e^{inx}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n(t) (-n^2) e^{inx} \text{ כיון ש- } c_n(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} u(x,t) e^{-inx} dx$$

$$\text{ברצונות ולכן נכלי אפסור תחת סימן האינטגרל: } \frac{\partial}{\partial t} u(x,t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n'(t) e^{inx}$$

$$\text{נקבל (שם התבוננות כי } \frac{\partial u}{\partial t} \text{ ב- } \mathbb{T}) \text{ } \frac{\partial}{\partial t} u(x,t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n'(t) e^{inx} \text{ וכיון}$$

$$\text{ששני טורים גלוי מתבוננים ל- } u \text{ נסיק } c_n'(t) = -n^2 c_n(t) \text{ ולכן}$$

$$c_n(t) = c_n(0) e^{-n^2 t} \text{ ולכן } u(x,t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n(0) e^{inx - n^2 t}$$

$$\text{א- ב- } \psi \text{ כלומר התבוננות של מקדמי פורייה, כלומר } c_n(0) = \hat{\psi}(n)$$

$$\text{כלומר הופכת יחידות ואם נציג נוסחה. } u(x,t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \hat{\psi}(n) e^{inx - n^2 t}$$

מה הפזיה שהופכת את זה ל"הוכחה"? שלא נחזיר מה צריך להיות u

$$\psi \text{ כדי שזה יהיה } C^\infty \text{ למשל, או כדי ש- } u(x,t) \Rightarrow \psi(x) \text{ ב- } t \rightarrow 0$$

$$\text{אבל סצור } \hat{\psi}(n) \text{ ובהיפוך חסומות, נקבל התבוננות ב- } \psi \text{ של האור אבל סגור}$$

$$\text{כי } e^{-n^2 t} \text{ קוצק מהר מאוד ובקלות של הנשענות ולכן המוקדה}$$

$$\text{שכל איברי האור הוא } C^\infty \text{ שרירות אולם דבר ל- } u$$

$$\text{אז מה } \psi(x) \xrightarrow{t \rightarrow 0} u(x,t) \text{ נוכיח כאן רק אומקד ב- } \psi \in A(\mathbb{T}) \text{ כלומר } \sum_{n=-\infty}^{\infty} |\hat{\psi}(n)| < \infty$$

$$\text{נציג } g_t(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{inx - n^2 t} \text{ ו- } g_t(x) = g_t(x) \text{ אז } u(x,t) = (\psi * g_t)(x)$$

הוכחה שכל x , כאשר סגור g_t הוא יחידה אפרוקסימטיבית

ברור ש- $\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g_t(x) dx = 1$ לכל t .

אם $g_t \geq 0$ אז $\int_{-\pi}^{\pi} g_t(x) dx = 1$ חסום γ . קדור שמי תלוי ב- t , וגם
 יש אופרטורים $T_t: f \mapsto g_t * f$, כך ש- $T_t \in \mathcal{L}(C(\mathbb{T}))$ ו- $\|T_t\| \leq 1$ (חומר)
 זה שוויון. אולי? כי זה $\sup_{\|f\| \leq 1} \max_{x \in \mathbb{T}} \int_{-\pi}^{\pi} |g_t(x-y)| |f(y)| dy$ וזה לכל היותר
 $\|g_t\|_{C(\mathbb{T})} = \max_{x \in \mathbb{T}} |g_t(x)| \leq \sup_{\|f\| \leq 1} \max_{x \in \mathbb{T}} \int_{-\pi}^{\pi} |g_t(x-y)| |f(y)| dy$
 תת מרחב צפוף ב- $C(\mathbb{T})$ וגם לכל $f \in C(\mathbb{T})$, $T_t f \xrightarrow{C(\mathbb{T})} f$ אולי זה
 נכון? ~~האם זה נכון?~~

אולי $S_t \in \mathcal{L}(X, Y)$ כאשר X, Y מרחבים נורמטיים, $\|S_t\| \leq M < \infty$ איזשהו
 $M > 0$ לכל t , וזה $E \subset X$ צפוף אולי $S_t x \rightarrow T x$ $x \in E$ איזשהו
 $T \in \mathcal{L}(X, Y)$ איזשהו $S_t x \rightarrow T x$ $x \in X$.

הוכחה יהי $x \in X$, $\varepsilon > 0$ איזשהו $y \in E$ כך ש- $\|x - y\| \leq \frac{\varepsilon}{2M + 1}$. אז מספיק להראות
 $\|S_t x - T x\| \leq \frac{\varepsilon}{2} + \|S_t y - T y\|$. מספיק להראות, ל- $\delta < \varepsilon$ -

$\|S_t x - T x\| = \|S_t(x - y) + (S_t y - T y) + T y - T x\| \leq \|S_t(x - y)\| + \|S_t y - T y\| + \|T y - T x\|$
 $\leq \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon$ כי

נכון ל- ε שרירותי אולי $\|S_t x - T x\| \rightarrow 0$ ו- $S_t x \rightarrow T x$ במרחב
 אכן מותר רק להראות ש- $g_t \geq 0$ היא ∞ ולכן זה שקול לכך
 ש- $f \in C^2(\mathbb{T})$ מתקיים $fg \geq 0$. אבל מהצורה g_t זה שקול לכך ש-
 $0 \leq [e^{-itx}]_1^{\infty} = \int_1^{\infty} e^{-itx} dx = \int_1^{\infty} e^{-itx} dx = \int_1^{\infty} e^{-itx} dx$ נובע ש- $g_t * f \geq 0$ לכל x וכל t .
 אבל $C^2(\mathbb{T}) \subset A(\mathbb{T})$ ולכן $(g_t * f)(x) = \int_{-\pi}^{\pi} g_t(x-y) f(y) dy$ זה בדיוק פיתרון משוואת קווא
 המונוטונית (מורל) הרת כנסות במ"ש כאשר סגד שנתנו מוכיחים כמעט.

אבל $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ ונגזרת התחלה $u(x, 0) = f(x)$. כאומה, צריך להוכיח

איזשהו שילוב חזק. נבדיר פונקציות עזר $v(t, x) = e^{-t} u(t, x)$ ונוכיח
 שהיא אי-שלילית. אם המשוואה שמצאנו $|u(t, x)| \leq |u(0, x)|$ ולכן $v(t, x) \rightarrow 0$
 במ"ש כ- x . אם $u(t, x) \leq 0$ אז $v(t, x) \leq 0$ ונסיק את המסקנה.

v עקור איזשהו $0 < t < \infty$ ו- x_0 מה צד אחרת של
 וזה $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = e^t \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}$? נקרא $v = \frac{\partial v}{\partial t} = \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}$ בכל (t, x) (כמעט)

במניחים. אבל ש- $v < 0$, $\frac{\partial v}{\partial t} = 0$, $v < 0$ ו- $\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \geq 0$ בסתירה.
 הריק של כפף ב- e^t חוצה הרתה בתחומים האלו.

צור שימוש - ניקח $D = \{x^2 + y^2 < 1\}$, $\bar{D} = \{x^2 + y^2 \leq 1\}$. נרצה / פתור

את בעיית ויריאל - למצוא $u \in C^2(D)$ עם $\Delta u = 0$ ותנאי שפה

נתונים $f \in C(\bar{D})$ (כאשר נבחר את $\bar{D}$ עם D), כלומר $u|_{\partial D} = f$.

גילוי טובות: לעדכן כמרוכבים או אזרחי אקוויטאות פולריות -

$z = r \cdot e^{it}$. בקואורדינטות פולריות נכלסאן זה $\Delta u = \frac{1}{r^2} \left(\frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \right) = 0$

נחשוב על $v(r, t) = u(r \cos t, r \sin t)$ ונרשה פוריה: $v(r, t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n(r) e^{int}$, כאשר

$c_n(r) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} v(r, t) e^{-int} dt$. נציג את השוויון המקומי כדי לקבל $\Delta u = 0$ ונקבל מיד

מסדר 2 ב- r , שבו c_n שפוזל אומר ל- $c_n(r) e^{int}$ הרמונית. לכן מספיק

לפתור את המיד ל- $f(t) = e^{int}$. פתרונות אפשריים שיתנו פונקציה

(אנליטית, ובפרט) הרמונית זה $r^n \cdot c_n(r)$ (ומצד השני) ואכן הם פורשים את מרחב

הפתרונות. אבל רק הראשון מוצא ב-0 ואם $c_n = c_n^* \cdot r^n$. החלק בפדס

הוא.