

TMA690

Matematik Chalmers

Tentamensskrivning i Partiella differentialekvationer F3 / TM3

Datum: 2013-12-19, kl. 8:30 - 12:30

Hjälpmiddel: Inga

Telefonvakt: Dawan Mustafa, tel. 070-3088304

=====

1. Lös ekvationen $(1 + x^2)u_x + u_y = 0$, där $u(0, y) = y^5$. (6p)

2. Låt D vara ett enkelt sammanhängande område i planet och låt $u = u(t, x, y)$ vara lösning till vågekvationen

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \Delta u, (x, y) \in D, t \geq 0,$$

sådan att $u(t, x, y) = 0$ på ∂D för alla $t \geq 0$. Låt

$$E(t) = \int_D \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 dx dy$$

och visa att $E(t) = E(0)$ för alla $t \geq 0$. (6p)

3. a) Det finns en konstant a så att $(x^2 + x)\delta' = a\delta$ där δ är Dirac-funktionen. Bestäm a . (4p)

b) Formulera Weierstrass approximationssats och förklara med ord huvudidén i beviset. (4p)

4. Låt $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ vara ett begränsat område och låt g vara kontinuerlig och begränsad sådan att $\int_{\partial\Omega} g ds = 0$. Betrakta variationsproblemet: Finn $u \in V$ så att $a(u, v) = L(v)$ för alla $v \in V$, där

$$a(u, v) = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v dx dy, L(v) = \int_{\partial\Omega} g v ds$$

och

$$V = \{v \in H^1(\Omega) : \int_{\Omega} v dx dy = 0\}.$$

a) Visa att det existerar en entydig lösning u till variationsproblemet genom att åberopa lämplig sats och verifiera antagandena i denna sats. (6p)

b) Antag att $u \in C^2(\bar{\Omega})$ löser variationsproblemet. Visa att u också löser

$$\begin{aligned} \Delta u &= 0 \text{ i } \Omega, \\ \frac{\partial u}{\partial n} &= g \text{ på } \partial\Omega, \\ \int_{\Omega} u dx &= 0. \end{aligned}$$

(3p)

6. Betrakta problemet

$$\begin{aligned}u_{tt} &= u_{xx} + u_{yy}, \quad (x, y) \in \mathbb{R}^2 \\u(0, x, y) &= f(x, y), \\u_t(0, x, y) &= g(x, y).\end{aligned}$$

Lösningen ges av (nedan är $\mathbf{x} = (x, y)$ och $\boldsymbol{\xi} = (\xi, \eta)$)

$$u(t, \mathbf{x}) = \frac{1}{2\pi} \frac{\partial}{\partial t} \iint_{|\boldsymbol{\xi}-\mathbf{x}| \leq t} \frac{f(\boldsymbol{\xi}) d\boldsymbol{\xi}}{\sqrt{t^2 - |\boldsymbol{\xi} - \mathbf{x}|^2}} + \frac{1}{2\pi} \iint_{|\boldsymbol{\xi}-\mathbf{x}| \leq t} \frac{g(\boldsymbol{\xi}) d\boldsymbol{\xi}}{\sqrt{t^2 - |\boldsymbol{\xi} - \mathbf{x}|^2}}. \quad (1)$$

a) Utgå från denna formel och använd Hadamard's method of descent för att härleda d'Alemberts formel i en rumsdimension. (6p)

b) Skriv ned Poissons formel för vågekvationen i tre rumsdimensioner och beskriv kortfattat den väsentliga skillnaden mellan denna formel och (1) som innebär att Huygens princip gäller i tre rumsdimensioner men inte i två rumsdimensioner. (2p)

7. Låt $D \subset \mathbb{R}^2$ och definiera $u \in C(D)$ så att

$$u(x_0) = \frac{1}{2\pi r} \int_{\partial\Omega} u ds,$$

för varje disk $\Omega = \{x \in \mathbb{R}^2 : |x - x_0| < r\}$ sådan att $\bar{\Omega} \subset D$. Visa att u är harmonisk i D . Motivera väl. (7p) S

8. Låt

$$u(t, x) = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-(x-y)^2/4t} \phi(y) dy,$$

där $\phi = \phi(x)$ är begränsad och kontinuerlig för $-\infty < x < \infty$. Alltså u är en lösning till värmeledningsekvationen. Visa att $\lim_{t \rightarrow 0} u(t, x) = \phi(x)$ för alla x . (6p)

Betygsgränser: 20-29 p ger betyget 3; 30-39 p ger betyget 4; 40-50 p ger betyget 5.

Lycka till!/HA

2013-12-19.

$$1) \quad (1+x^2)u_x + u_y = 0, \quad u(0,y) = y^5.$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{1+x^2} \Rightarrow y = \arctan x + C$$

$$\text{hat } \begin{cases} \xi = y - \arctan x \\ \eta = x \end{cases}$$

$$V: \text{ hier } u_x = u_\xi \left(\frac{-1}{1+x^2} \right) + u_\eta$$

$$u_y = u_\xi$$

$$\Rightarrow (1+x^2)u_x + u_y = (1+x^2)u_\xi = 0 \Rightarrow u_\xi = 0$$

Aus $u = f(\xi)$, f goddyklilig.

$$u(x,y) = f(y - \arctan x)$$

$$u(0,y) = f(y) = y^5 \Rightarrow f(t) = t^5.$$

$$\text{Aus } u(x,y) = (y - \arctan x)^5.$$

$$2) \quad \partial_x (u_x^2 + u_y^2) = 2u_x u_{xx} + 2u_x u_{xy} + 2u_y u_{yx} =$$

$$= 2u_x \underbrace{(u_{xx} - u_{xy} - u_{yy})}_0 + 2u_x u_{yx} + 2u_x u_{yy} + 2u_x u_{xy} + 2u_y u_{yx} =$$

$$= 2 \nabla \cdot (u_x u_x, u_x u_y).$$

2) V_i har alltså

$$\frac{\partial}{\partial t} E(t) = 2 \int_D \nabla \cdot (u_1 u_2, u_1 u_3) \, dx dy = [\text{Gauss sats}] =$$

$$= 2 \int_{\partial D} (u_1 u_2, u_1 u_3) \cdot n \, dS = 0 \quad \text{ty}$$

$u_i = 0$ på ∂D då $u(t, x, y) = 0$ på ∂D .

Alltså $E(t) = E(0) \quad \forall t \geq 0$.

3) a) Det. av multiplikation och derivata av distributioner ges

$$((x^2+x) \delta') [\phi] = \delta' [(x^2+x) \phi] = -\delta [((x^2+x) \phi)'] =$$

$$= -\delta [(2x+1) \phi + (x^2+x) \phi'] = -\phi(0).$$

Alltså är $a = -1$.

b) se boken.

4) a) Satsen det gäller är Lax-Milgram.

För att verifiera antagandena i denna sats använd Poincaré's olikhet i H^1 , Cauchy-Schwarz olikhet samt spårolikheten.

4) b) Då $u \in C^2(\Omega)$ kan vi använda Greens första identitet som ger

$$a(u, v) = L(v) \Rightarrow \int_{\Omega} -v \Delta u \, dx dy + \int_{\partial\Omega} v \frac{\partial u}{\partial n} \, ds = \int_{\Omega} g v \, ds \quad \forall v \in V. \quad (*)$$

Speciellt har vi för $v \in H_0^1 \cap V$ att

$$\int_{\Omega} v \Delta u \, dx dy = 0 \Rightarrow \Delta u = 0 \text{ i } \Omega.$$

Då $\Delta u = 0$ i Ω har vi från (*) att

$$\int_{\partial\Omega} v \frac{\partial u}{\partial n} \, ds = \int_{\partial\Omega} g v \, ds \quad \forall v \in V.$$

Då det finns gott om $v \neq 0$ på $\partial\Omega$ följer att

$$\frac{\partial u}{\partial n} = g \text{ på } \partial\Omega.$$

Villkoret $\int_{\Omega} u \, dx dy = 0$ följer då $u \in V$.

$$b) \text{ Vi har } \iint_{(y-x)^2 + y^2 \leq t^2} \frac{f(\sqrt{t^2 - (y-x)^2 - y^2})}{\sqrt{t^2 - (y-x)^2 - y^2}} \, dx dy = \int_{x-t}^{x+t} \int_{-\sqrt{t^2 - (y-x)^2}}^{\sqrt{t^2 - (y-x)^2}} \frac{f(y)}{\sqrt{t^2 - (y-x)^2}} \, dy \, dx$$

Här har vi använt att f är oberoende av y , samt utan att förlora i generalitet låtit $y = 0$.

b) Nu gäller att

$$\int_{-\sqrt{r^2 - (y-x)^2}}^{\sqrt{r^2 - (y-x)^2}} \frac{dy}{\sqrt{r^2 - (y-x)^2}} = \left(\arcsin \frac{\eta}{\sqrt{r^2 - (y-x)^2}} \right) \Big|_{-\sqrt{r^2 - (y-x)^2}}^{\sqrt{r^2 - (y-x)^2}} = \pi.$$

$$\Rightarrow \int_{x-t}^{x+t} \int_{-\sqrt{r^2 - (y-x)^2}}^{\sqrt{r^2 - (y-x)^2}} dy f(\gamma) = \pi \int_{x-t}^{x+t} f(\gamma) d\gamma.$$

$$\begin{aligned} \text{Anta } u(t, x) &= \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} f(\gamma) d\gamma + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} g(\gamma) d\gamma = \\ &= \frac{1}{2} (f(x+t) + f(x-t)) + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} g(\gamma) d\gamma. \end{aligned}$$

b) se boken

7, Detta är uppgift 4.9 i boken.

8, Se material på hemsidan om värmeledningsekvationen.