

Partiella differentialekvationer

TMA690 2011-04-28

Lösningar.

1. Vi söker någon funktion

$V(x,y)$ sådant att $\Delta V = x$.

Till exempel tar vi

$$V(x,y) = \frac{x^3}{6}$$

Funktion $w(x,y) = u(x,y) - V(x,y)$

satisfierar Laplacekvationen

$\Delta w = 0$. Så, enligt maximumprincipen
antar w sitt största och minsta värde
på randen. Så

$$\min_{\text{på randen}} w = -\frac{8}{6} \leq w(x,y) \leq \frac{8}{6} = \max_{\text{på randen}} w$$

$$-\frac{8}{6} \leq u(x,y) \leq \frac{8}{6}$$

$$-\frac{8}{6} + \frac{1}{6} \leq u(1,0) \leq \frac{8}{6} + \frac{1}{6}$$

$$-\frac{7}{6} \leq u(1,0) \leq \frac{3}{2}$$

Man kan försöka med andra hjälpfunktioner
som V , för att få bättre
uppskattningar

2

D'Alembert:

$$u(x,t) = f(x-t) + g(x+t)$$

f, g hittas ur bivillkoret.

$$u(x,0) = f(x) + g(x) = \begin{cases} 1, & x \leq 1 \\ 0, & x > 1 \end{cases}$$

$$u_t(x,0) = f'(x) - g'(x) = 0, \quad x \geq 0$$

$$f(x) = g(x) + C, \quad x \geq 0$$

$$\Rightarrow f(x) = \begin{cases} \frac{1}{2} + C, & 0 \leq x \leq 1 \\ C, & x > 1 \end{cases}; C=0$$

Vi vet

$$g(x) = \begin{cases} \frac{1}{2}, & 0 \leq x \leq 1 \\ 0, & x > 1 \end{cases}$$

för att hitta f, g för negativa x ,
använder det kvarstående randvillkoret
 $x=0$:

$$f(-t) + g(t) = t$$

Vi vet att $t > 0$: $g(t) = \begin{cases} \frac{1}{2}, & 0 \leq t \leq 1 \\ 0, & t > 1 \end{cases}$

då

$$f(-t) = \begin{cases} t - \frac{1}{2}, & t \in [0, 1] \\ t, & t > 1 \end{cases}$$

$$f(x-t) = \begin{cases} x-t, & x-t < -1 \\ x-t - \frac{1}{2}, & -1 \leq x-t < 0 \\ \frac{1}{2}, & 0 \leq x-t \leq 1 \\ 0, & x-t > 1 \end{cases}$$

$$g(x+t) = \begin{cases} \frac{1}{2}, & x+t \leq 1 \\ 0, & x+t > 1 \end{cases}$$

framfront: $x = t + 1$

bakfront: $x = t - 1$

4

$$u_{tt} = \Delta u, \quad \frac{\partial u}{\partial \nu} \Big|_{\partial D} = 0$$

multiplikerar ekvationen med u_t och integrerar

$$\int_D u_{tt} u_t dx = \int_D \nabla_x u \cdot (\nabla_x u)_t dx = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left[\int_D (u_t^2(x,t) + |\nabla_x u(x,t)|^2) dx \right] = 0$$

alltså:

$$\int_D (u_t^2(x,0) + |\nabla_x u(x,0)|^2) dx \quad (1)$$

$$= \int_D (u_t^2(x,T) + |\nabla_x u(x,T)|^2) dx$$

Detta beskriver energikonservering.

För inhomogena ekvationen

$$u_t - \Delta u - F(x,t) = 0 \quad \text{gör densamma transformationen}$$

$$\frac{d}{dt} \left[\int_D (u_t^2(x,t) + |\nabla_x u(x,t)|^2) \right] = \int_D u_t' \cdot F dx$$

→ ändringen av energi är lika till arbetet av externa krafter.

ur (1) följer unik lösning.

$$3. \quad B^2 - AC < 0$$

Ekvationen har elliptisk typ
transformerat till formen:

$$u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + pu_{\xi} + qu_{\eta} = f$$

med hjälp av transformationen

$$\xi = 4y - x$$

$$\eta = \sqrt{2}x$$

p, q -nägrat

Söker u på formen

$$u(\xi, \eta) = v(\xi, \eta) e^{a\xi + b\eta}$$

anpassar a, b så att första
derivator i ekvationen

$$\text{försvinner: } a = -\frac{p}{2}, b = -\frac{q}{2}$$

$$\Rightarrow u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + pu_{\xi} + qu_{\eta} = e^{a\xi + b\eta} \left(\Delta v - \frac{1}{4}(p^2 + q^2)v \right)$$

☞

$$u_t - u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} - pu_{\xi} + qu_{\eta} = 0$$

$$\Rightarrow v_t - \Delta v + \frac{1}{4}(p^2 + q^2)v = 0$$

$$v = e^{\frac{1}{4}(p^2 + q^2)t} w$$

$$w_t - \Delta w = 0$$

och för den ekvationen gäller
Poissons formel.