

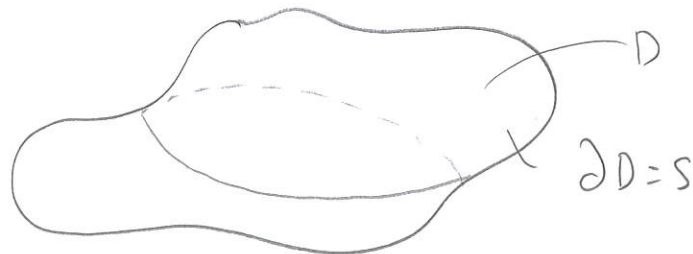
F18 14/5-18

De flesta fysiska fenomen kan beskrivas med differentialekvationer (ODE/PDE). Dessa DE:er är inte tagna ur luften, utan är härledda från än mer grundläggande lagar/principer. Ett viktigt verktyg för dessa härledningar är flervariabelanalys.

Nu ska vi härleda DE:en för värmeledning.

Härledning av värmeledningsekvationen

Vi studerar tidsoberoende (se steady-state på wiki) värmeledning i en kropp $D \subseteq \mathbb{R}^3$ med randyta $S \subseteq \mathbb{R}^3$.



Beteckna:

- $F(x,y,z)$ - värmeflödestätheten $[J/m^2s]$
- $f(x,y,z)$ - källtäthet för inre värmekällor $[J/m^3s]$

Vi betraktar en godtycklig delvolym $D_0 \subseteq D$ och betecknar dess randyta S_0 . (Detta är ett mycket vanligt tillvägagångssätt vid härledning av DE:er)

Vi studerar två integraler:

- $\iint_{S_0} F \cdot \hat{n} dS$ ← värmeflödet ut genom S_0
- $\iiint_{D_0} f dV$ ← värmeproduktionen inuti D_0

Vi använder följande grundläggande princip (konservingslag):

(2)

Energiprincipen (termodynamikens första huvudsats)

(se Wiki. för mer info)

I detta fallet säger denna princip:

Summan av det som flödar igenom S_0 är lika med det som skapas inuti D_0 .

D.v.s.:

$$\iint_{S_0} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_{D_0} f dV$$

Vi använder Gauss sats på V_0 -et (vi vill få en volymintegral istället för ytinTEGRAL). Gauss sats ger:

$$\iint_{S_0} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = [\text{Gauss}] = \iiint_{D_0} \nabla \cdot \mathbf{F} dV$$

Vi får alltså:

$$\iiint_{D_0} \nabla \cdot \mathbf{F} dV = \iiint_{D_0} f dV$$

\Leftrightarrow

$$\iiint_{D_0} (\nabla \cdot \mathbf{F} - f) dV = 0$$

(*)



Vi ska nu skriva om (*) som är en s.k. integralekvation, till en differentialekvation. Det gör vi med hjälp av följande resonemang:

Eftersom (*) gäller för alla val av $D_0 \subset D$ betyder det att integranden $(\nabla \cdot \mathbb{F} - f)$ måste vara 0. Dvs.:

$$\nabla \cdot \mathbb{F} - f = 0$$

$$\Leftrightarrow \boxed{\nabla \cdot \mathbb{F} = f} \quad (**)$$

$$\left(\iint_{D_0} v \, dV = 0 \quad \forall D_0 \Rightarrow v = 0 \right)$$

Beris: (motsägelse) antag att $v(\vec{p}) > 0$ (<0 funkar liknande).

Då går det att välja D_0 som en omgivning till \vec{p} där $v(p) > 0 \quad \forall p \in D_0$. Men då måste $\iint_{D_0} v \, dV > 0$ vilket motsäger antagandet $\Rightarrow v = 0$.

I nästa steg ska vi använda en så kallad konstitutiv lag (se constitutive equation wiki) för att gå vidare med (**). Vi använder

$$\boxed{\text{Fouriers lag: } \mathbb{F} = -a \nabla u}$$

där

• $a(x, y, z)$ - värmelättningskoefficienten

$$[\text{J/mKs}]$$

• $u(x, y, z)$ - temperaturen

$$[\text{K}]$$



Fouriers lag i ord:

4.

Värmeledningskoefficienten k (värmeledningskoefficienten) är proportionell mot temperaturgradienten ∇u (temperaturskillnaden) och flödet blir större ju större värmeledningskoefficient. Värme flödar från varmt till kallt.

Vi får nu om vi stoppar in Fouriers lag i (**):

$$-\nabla \cdot (a \nabla u) = f$$

vilket är värmeledningsekvationen.

Randvillkor för värmeledningsekvationen

För att kunna lösa värmeledningsekvationen behövs randvillkor. Randvillkoret vi använder baseras på följande relation:

$$\underbrace{F \cdot \hat{n}}_{\substack{\text{Värmeledningen} \\ \text{ut genom} \\ \text{randen}}} = \underbrace{k(u - u_A)}_{\substack{\text{temperaturskillnaden} \\ \text{mellan yttre och} \\ \text{inre temperatur} \\ \text{gänger värmeöver-} \\ \text{föringskoefficienten}}} - \underbrace{g}_{\substack{\text{inåtriktad värmekälla} \\ \text{på randen}}} \quad \text{på } S$$

- $k(x, y, z)$ - värmeöverföringskoefficient för det isolerade ytskiktet $[J/m^2sK]$
- $u_A(x, y, z)$ - omgivningens temperatur $[K]$
- $g(x, y, z)$ - flödestäthet för värmekällor på randen $[J/m^2s]$

Vi använder Fourners lag på \vec{N} :et:

(5)

$$\mathbb{F} \cdot \vec{N} = \text{Founer} = -a \underbrace{\nabla u \cdot \vec{N}}_{L = D_{\vec{N}} u} = -a \underbrace{D_{\vec{N}} u}_{\substack{\uparrow \text{riktningsderivatan av } u \\ \text{i } \vec{N}\text{'s riktning}}$$

Detta ger oss efter omskrivning det allmänna randvillkoret för värmeledningsekvationen:

$$a D_{\vec{N}} u + k(u - u_A) = g \quad \text{på } S$$

Detta randvillkor är av typen Robin.

Fallet $k=0$ motsvarar perfekt isolerad gränssyta. Vi får:

$$a D_{\vec{N}} u = g \quad \text{på } S$$

vilket är ett randvillkor av typen Neumann.

Delar vi med k och låter $k \rightarrow \infty$ får vi

$$u = u_A \quad \text{på } S$$

vilket motsvarar helt isolerad gränssyta. Detta är ett randvillkor av typen Dirichlet.

Sammanfattningsvis har vi värmeledningsproblemet på stark form.

$$\text{Hitta } u = u(x, y, z) \text{ så att}$$
$$\begin{cases} -\nabla \cdot (a \nabla u) = f & \text{i } D \\ a D_{\vec{N}} u + k(u - u_A) = g & \text{på } S \end{cases}$$

Gauss sats / Divergenssatsen

(6)

Nu ska vi skriva upp Gauss sats igen men vara noggrannare med vad som ska gälla.

SATS Gauss sats (Divergenssatsen)

Givet:

- $D \subseteq \mathbb{R}^3$ begränsad
- $S = \partial D$ är en styckvis glatt orienterad sluten yta
- \hat{N} är S 's utåtriktade enhetsnormalvektorfält
- F är ett glatt vektorfält

Då gäller

$$\iiint_D \operatorname{div} F \, dV = \iint_S F \cdot \hat{N} \, dS$$

Vad innebär glatt? (smooth)

- Glatt F innebär att $\operatorname{div} F$ ska vara kontinuerlig så att

$$\iiint_D \operatorname{div} F \, dV \text{ existerar.}$$

- Glatt S innebär att tangenterna $\frac{\partial r}{\partial u}$ och $\frac{\partial r}{\partial v}$ är kontinuerliga så att $\hat{N} = \pm \frac{\frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v}}{|\frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v}|}$ existerar

Orienterad?

Orienterad är en yta som har ett entydigt normalfält \hat{N} , d.v.s. en väldefinierad in- och utsida.

(Jämför med Möbiusbandet som inte är orienterad)

Styckvis glatt orienterad yta?

En yta ihopskarvad av glatta orienterade ytor så att orienteringarna passar ihop i skarvarna kallas styckvis glatt orienterad.



Gauss sats är användbar för att förenkla uträkningen av integraler.

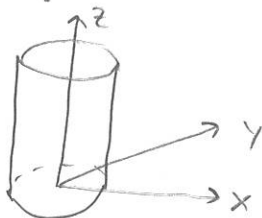
(7)

Ex

Låt $F(x,y,z) = (bxy^2, bx^2y, (x^2+y^2)z^2)$ och låt S vara ytan till cylindern $x^2+y^2 \leq a^2, 0 \leq z \leq b$.

Beräkna $\iint_S F \cdot \hat{N} dS$.

Lös



Vi kan använda formeln $\iint_S F \cdot \hat{N} dS = \iint_S F(r(s,t)) \cdot \left(\frac{\partial r}{\partial s} \times \frac{\partial r}{\partial t} \right) ds dt$ men då måste vi parametrisera 3 ytor (botten, toppen och manteln). Dessutom blir troligtvis integralerna svåra.

I stället använder vi Gauss sats:

$$\iint_S F \cdot \hat{N} dS = [\text{Gauss}] = \iiint_D \nabla \cdot F dV = \iiint_D \frac{\partial}{\partial x}(bxy^2) + \frac{\partial}{\partial y}(bx^2y) + \frac{\partial}{\partial z}((x^2+y^2)z^2) dV$$

$$= \iiint_D (x^2+y^2)(b+2z) dV = \left[\begin{array}{l} \text{cylindriska} \\ \text{koordinater} \\ x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \\ z = z \\ dV = r dr d\theta dz \end{array} \right] = \int_0^b \int_0^{2\pi} \int_0^a r^2 (b+2z) r dr d\theta dz =$$

$$= \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^b (b+2z) dz \int_0^a r^3 dr = 2\pi \left[bz + z^2 \right]_0^b \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^a = \underline{\underline{\pi a^4 b^2}}$$

Ex) Beräkna $\iint_S x^2 + y^2 ds$ där $S: x^2 + y^2 + z^2 = a^2$

8.

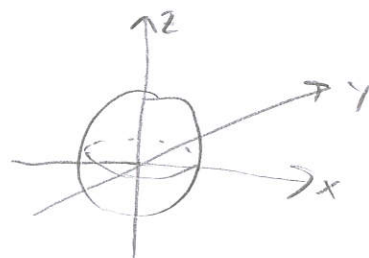
Lös:

Jämför med Gauss sats: $\iiint_D \text{Divergens} dV = \iint_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{N}} ds$

Vi har en ytintegral ($\iint_S x^2 + y^2 ds$) men inte ett givet vektorfält \mathbf{F} .

Vi vet dock $\hat{\mathbf{N}}$ på vår yta S :

$$\hat{\mathbf{N}} = \frac{1}{a} (x, y, z) \leftarrow (\text{varför?})$$



Si om vi kan bestämma ett \mathbf{F} så att

$$\mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{N}} = x^2 + y^2$$

kan vi använda Gauss sats.

$$\mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{N}} = (\dots, \dots, \dots) \cdot \frac{1}{a} (x, y, z) = x^2 + y^2$$

välj till ax
välj till ay
välj till 0

$$\mathbf{F} = (ax, ay, 0) \text{ ger } \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{N}} = x^2 + y^2$$

Så vi får:

$$\iint_S x^2 + y^2 ds = \iint_S (ax, ay, 0) \cdot \hat{\mathbf{N}} ds = [\text{Gauss}] = \iiint_D \text{Divergens} dV$$

$$= \iiint_D 2a dV = 2a \iiint_D dV = \left[\begin{array}{l} \text{Sfäriska koordinater} \\ dV = R^2 \sin\phi dR d\phi d\theta \end{array} \right]$$

volymen av
ett klot med
radie a

$$= 2a \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \int_0^a R^2 \sin\theta dR d\theta d\phi = \dots = \frac{8\pi a^4}{3}$$