

1 Föreläsning 4

1.1 Gradienten i kroklinjiga koordinatsystem

Sats 1

$$\nabla\Phi = \frac{\partial\Phi}{\partial r}\hat{r} + \frac{1}{r}\frac{\partial\Phi}{\partial\theta}\hat{\theta} + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\Phi}{\partial\varphi}\hat{\varphi} \quad (1)$$

i sfäriska koordinater;

$$\nabla\Phi = \frac{\partial\Phi}{\partial\rho}\hat{\rho} + \frac{1}{\rho}\frac{\partial\Phi}{\partial\varphi}\hat{\varphi} + \frac{\partial\Phi}{\partial z}\hat{z} \quad (2)$$

i cylindriska koordinater.

Bevis. I kartesiska koordinater har vi att

$$\nabla\Phi = \frac{\partial\Phi}{\partial x}\hat{x} + \frac{\partial\Phi}{\partial y}\hat{y} + \frac{\partial\Phi}{\partial z}\hat{z}.$$

Nu skriver vi om detta i ON-basen $\hat{r}, \hat{\theta}, \hat{\varphi}$:

$$\nabla\Phi = A_r\hat{r} + A_\theta\hat{\theta} + A_\varphi\hat{\varphi}.$$

Vi kan hitta koefficienterna A_r, A_θ, A_φ med hjälp av skalärmultiplikation med $\hat{r}, \hat{\theta}, \hat{\varphi}$. Vi har

$$A_r = \nabla\Phi \cdot \hat{r} = \frac{1}{h_r}\nabla\Phi \cdot \frac{d\vec{r}}{dr} = \frac{1}{h_r}\left(\frac{\partial\Phi}{\partial x}\frac{\partial x}{\partial r} + \frac{\partial\Phi}{\partial y}\frac{\partial y}{\partial r} + \frac{\partial\Phi}{\partial z}\frac{\partial z}{\partial r}\right) = \frac{\partial\Phi}{\partial r}.$$

För att kontrollera sista likheten använder man kedjeregeln. Likadant,

$$A_\theta = \nabla\Phi \cdot \hat{\theta} = \frac{1}{h_\theta}\nabla\Phi \cdot \frac{d\vec{r}}{d\theta} = \frac{1}{h_\theta}\left(\frac{\partial\Phi}{\partial x}\frac{\partial x}{\partial\theta} + \frac{\partial\Phi}{\partial y}\frac{\partial y}{\partial\theta} + \frac{\partial\Phi}{\partial z}\frac{\partial z}{\partial\theta}\right) = \frac{1}{r}\frac{\partial\Phi}{\partial\theta}$$

och

$$A_\varphi = \nabla\Phi \cdot \hat{\varphi} = \frac{1}{h_\varphi}\nabla\Phi \cdot \frac{d\vec{r}}{d\varphi} = \frac{1}{h_\varphi}\left(\frac{\partial\Phi}{\partial x}\frac{\partial x}{\partial\varphi} + \frac{\partial\Phi}{\partial y}\frac{\partial y}{\partial\varphi} + \frac{\partial\Phi}{\partial z}\frac{\partial z}{\partial\varphi}\right) = \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\Phi}{\partial\varphi}.$$

Dessa beräkningar medför (1). Likheten (2) bevisas på samma sätt.

Ex. a). Med hjälp av (1) får man

$$\nabla r = \hat{r}, \quad (3)$$

$$\nabla\theta = \frac{1}{r}\hat{\theta},$$

och

$$\nabla\varphi = \frac{1}{r\sin\theta}\hat{\varphi}$$

b). Med hjälp av (2) får man

$$\nabla\rho = \hat{\rho},$$

$$\nabla\varphi = \frac{1}{\rho}\hat{\varphi}$$

och

$$\nabla z = \hat{z}.$$

Ex. Bestäm en potential till $-\hat{r}/r^2$.

Lösn. Man måste lösa ekvationen

$$\nabla\Phi = -\frac{\hat{r}}{r^2}$$

eller enligt (1)

$$\frac{\partial\Phi}{\partial r}\hat{r} + \frac{1}{r}\frac{\partial\Phi}{\partial\theta}\hat{\theta} + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\Phi}{\partial\varphi}\hat{\varphi} = -\frac{\hat{r}}{r^2}.$$

Man kan skriva detta som tre skalära ekvationer

$$\frac{\partial\Phi}{\partial r} = -\frac{1}{r^2}, \quad \frac{1}{r}\frac{\partial\Phi}{\partial\theta} = 0, \quad \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\Phi}{\partial\varphi} = 0.$$

Från de sista två ekvationerna får man att Φ bara beror på r , dvs $\Phi = \Phi(r)$.
Nu får man från första ekvationen att $\Phi(r) = 1/r$.

1.2 Divergensen i kroklinjiga koordinatsystem

Sats 2 (i) Låt

$$\bar{A} = A_r\hat{r} + A_\theta\hat{\theta} + A_\varphi\hat{\varphi}.$$

Då är

$$\nabla \cdot \bar{A} = \frac{1}{r^2}\frac{\partial}{\partial r}(r^2 A_r) + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}(\sin\theta A_\theta) + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\varphi}A_\varphi \quad (4)$$

i sfäriska koordinater.

(ii) Låt

$$\bar{A} = A_\rho\hat{\rho} + A_\varphi\hat{\varphi} + A_z\hat{z}.$$

Då är

$$\nabla \cdot \bar{A} = \frac{1}{\rho}\frac{\partial}{\partial\rho}(\rho A_\rho) + \frac{1}{\rho}\frac{\partial}{\partial\varphi}A_\varphi + \frac{\partial}{\partial z}A_z \quad (5)$$

i cylindriska koordinater.

Bevis. (ii) Först räknar vi ut divergensen av ortvektorerna $\hat{\rho}$, $\hat{\varphi}$ och \hat{z} . Med hjälp av definitionen av divergensen har vi

$$\nabla \cdot \hat{\rho} = \nabla \cdot \left(\frac{x}{\rho}, \frac{y}{\rho}, 0 \right) = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{x}{\rho} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{y}{\rho} \right) = \frac{1}{\rho} - \frac{x^2}{\rho^3} + \frac{1}{\rho} - \frac{y^2}{\rho^3} = \frac{1}{\rho} \quad (6)$$

Likadant

$$\nabla \cdot \hat{\varphi} = \nabla \cdot \left(-\frac{y}{\rho}, \frac{x}{\rho}, 0 \right) = 0 \quad (7)$$

och

$$\nabla \cdot \hat{z} = \nabla \cdot (0, 0, 1) = 0. \quad (8)$$

Dessutom kan man kolla att

$$\nabla \cdot (\Phi \bar{B}) = \nabla \Phi \cdot \bar{B} + \Phi \nabla \cdot \bar{B}$$

för ett skalärfält Φ och ett vektorfält \bar{B} . Vi använder den här formeln för att få

$$\begin{aligned} \nabla \cdot (A_\rho \hat{\rho} + A_\varphi \hat{\varphi} + A_z \hat{z}) &= \nabla A_\rho \cdot \hat{\rho} + A_\rho \nabla \cdot \hat{\rho} \\ &+ \nabla A_\varphi \cdot \hat{\varphi} + A_\varphi \nabla \cdot \hat{\varphi} + \nabla A_z \cdot \hat{z} + A_z \nabla \cdot \hat{z} = \end{aligned}$$

Nu använder vi formeln (2) för gradienten i cylindriska koordinater och formelerna (6)–(8)

$$= \frac{\partial A_\rho}{\partial \rho} + A_\rho \frac{1}{\rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial A_\varphi}{\partial \varphi} + A_\varphi 0 + \frac{\partial A_z}{\partial z} + A_z 0.$$

Man kan kontrollera att detta sammanfaller med högerledet av (5).

Likheten (4) bevisas likadant.

Ex. a). Bestäm alla $\Phi = f(r)$ som uppfyller Laplaces ekvation

$$\nabla \cdot \nabla \Phi = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^2} = 0. \quad (9)$$

Lösn. Enligt (1) har vi att

$$\nabla \Phi = \frac{\partial \Phi}{\partial r} \hat{r} = \frac{df}{dr} \hat{r}.$$

Nu får vi med hjälp av sats 2(i) att

$$\nabla \cdot \nabla \Phi = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{df}{dr} \right).$$

Därför kan man skriva om (9) som

$$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{df}{dr} \right) = 0.$$

Detta medför att

$$r^2 \frac{df}{dr} = a$$

eller

$$\frac{df}{dr} = \frac{a}{r^2}$$

eller

$$f(r) = -\frac{a}{r} + b$$

där a och b är två godtyckliga konstanter.

1.3 Rotationen i kroklinjiga koordinater

Sats 3

$$\nabla \times (A_r \hat{r} + A_\theta \hat{\theta} + A_\varphi \hat{\varphi}) = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \begin{vmatrix} \hat{r} & r\hat{\theta} & r \sin \theta \hat{\varphi} \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \theta} & \frac{\partial}{\partial \varphi} \\ A_r & rA_\theta & r \sin \theta A_\varphi \end{vmatrix} \quad (10)$$

i sfäriska koordinater och

$$\nabla \times (A_\rho \hat{\rho} + A_\varphi \hat{\varphi} + A_z \hat{z}) = \frac{1}{\rho} \begin{vmatrix} \hat{\rho} & \rho \hat{\varphi} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial \rho} & \frac{\partial}{\partial \varphi} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_\rho & \rho A_\varphi & A_z \end{vmatrix} \quad (11)$$

i cylindriska koordinater.

Bevis. Om Φ är ett skalärfält så

$$\nabla \times (\Phi \bar{A}) = (\nabla \Phi) \times \bar{A} + \Phi (\nabla \times \bar{A}). \quad (12)$$

Låt $\bar{A} = A_r \hat{r}$. Om man använder (12) och att $\nabla r = \hat{r}$ (se (3)) så får man

$$\nabla \times (A_r \hat{r}) = \nabla \times (A_r \nabla r) = \nabla A_r \times \nabla r + A_r \nabla \times (\nabla r) = \nabla A_r \times \nabla r + A_r \nabla \times (\nabla r).$$

Eftersom rotationen av gradienten är 0 (se öv.1.6 a) i exempelsamlingen) är högerledet

$$\begin{aligned} &= \nabla A_r \times \nabla r = \left(\frac{\partial A_r}{\partial r} \hat{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \hat{\theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \varphi} \hat{\varphi} \right) \times \hat{r} \\ &= -\frac{1}{r} \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \hat{\varphi} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \varphi} \hat{\theta}. \end{aligned} \quad (13)$$

Högerledet i (10) är lika med (om $A_\theta = A_\varphi = 0$)

$$\frac{1}{r^2 \sin \theta} \left(\frac{\partial A_r}{\partial \varphi} r \hat{\theta} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} r \sin \theta \hat{\varphi} \right) \quad (14)$$

Jämför vi (13) och (14) ser vi att (10) gäller för $\bar{A} = A_r \hat{r}$.

Fallen $\bar{A} = A_\theta \hat{\theta}$ och $\bar{A} = A_\varphi \hat{\varphi}$ betraktas likadant. Nu, summerar man dessa tre fall får man (10).

Formeln (11) kan bevisas på samma sätt.

Ex. Tentamen TATM 41 Vektoranalys 4 juni 1999, uppg.1. Bestäm ett tal a sådant att vektorfältet

$$\bar{A} = (2\rho z + \rho^2 \sin \varphi) \hat{\rho} + a\rho^2 \cos \varphi \hat{\varphi} + (\rho^2 + z) \hat{z}$$

har en potential och ange denna.

Lösning. \bar{A} har potential om $\nabla \times \bar{A} = \bar{0}$. Med hjälp av (11) har vi att

$$\begin{aligned} \nabla \times \bar{A} &= \frac{1}{\rho} \begin{vmatrix} \hat{\rho} & \rho \hat{\varphi} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial \rho} & \frac{\partial}{\partial \varphi} & \frac{\partial}{\partial z} \\ (2\rho z + \rho^2 \sin \varphi) & \rho a \rho^2 \cos \varphi & (\rho^2 + z) \end{vmatrix} \\ &= \frac{1}{\rho} (3a\rho^2 \cos \varphi - \rho^2 \cos \varphi) \hat{z}. \end{aligned}$$

Så man måste ha att $a = 1/3$ för att rotationen ska bli 0. Ekvationen för potentialen blir

$$\nabla \Phi = (2\rho z + \rho^2 \sin \varphi) \hat{\rho} + \frac{1}{3} \rho^2 \cos \varphi \hat{\varphi} + (\rho^2 + z) \hat{z}.$$

Nu använder vi (2) och skriver om detta som tre skalära ekvationer

$$\frac{\partial \Phi}{\partial \rho} = 2\rho z + \rho^2 \sin \varphi, \quad (15)$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial \Phi}{\partial \varphi} = \frac{1}{3} \rho^2 \cos \varphi, \quad (16)$$

$$\frac{\partial \Phi}{\partial z} = \rho^2 + z. \quad (17)$$

Först löser vi ekvationen (15). Vi får

$$\Phi = \rho^2 z + \frac{1}{3} \rho^3 \sin \varphi + f(\varphi, z).$$

Nu använder vi detta för att lösa (16):

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial \Phi}{\partial \varphi} = \frac{1}{3} \rho^2 \cos \varphi + \frac{1}{\rho} \frac{\partial f}{\partial \varphi} = \frac{1}{3} \rho^2 \cos \varphi$$

eller $f(\varphi, z) = g(z)$. Alltså

$$\Phi = \rho^2 z + \frac{1}{3} \rho^3 \sin \varphi + g(z).$$

Nu använder vi detta för att lösa (17):

$$\frac{\partial \Phi}{\partial z} = \rho^2 + \frac{dg(z)}{dz} = \rho^2 + z$$

eller

$$g(z) = \frac{1}{2}z^2.$$

Svar: $a = 1/3$; potentialen till \bar{A} är $\rho^2 z + \frac{1}{3}\rho^3 \sin \varphi + \frac{z^2}{2}$.