

Svar till övningar i Griffiths (4:de upplagan)

1.11 a) $\nabla f = 2x\hat{x} + 3y^2\hat{y} + 4z^3\hat{z}$

b) $\nabla f = 2xy^3z^4\hat{x} + 3x^2y^2z^4\hat{y} + 4x^2y^3z^3\hat{z}$

c) $\nabla f = \hat{x}e^x \sin y \ln z + \hat{y}e^x \cos y \ln z + \hat{z}e^x z^{-1} \sin y$

1.12 a) Toppen befinner sig på $y = 3$ och $x = -2$ vilket ger 3 miles norr, 2 miles väst om South Hadley

b) $h = 720$ fot

c) $|\nabla h| = 220\sqrt{2} \approx 311$ fot/mile i riktning nordväst

1.13c) $nR^{n-1}\hat{R}$ där $\mathbf{R} = (x - x', y - y', z - z')$

1.15 a) 0

b) $y + 2z + 3x$

c) $2(x + y)$

1.16 Divergensen är noll överallt utom för $r = 0$ där den är oändlig

1.18 a) $-6xz\hat{x} + 2z\hat{y} + 3z^2\hat{z}$

b) $-2y\hat{x} - 3z\hat{y} - x\hat{z}$

c) $(2z - 2z)\hat{x} + (0 - 0)\hat{y} + (2y - 2y)\hat{z} = \mathbf{0}$

2.2 $\mathbf{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qd}{(z^2 + (d/2)^2)^{3/2}} \hat{x}$

2.6 $\mathbf{E}_{\text{disc}} = \frac{\sigma z}{2\epsilon_0} \left(\frac{1}{|z|} - \frac{1}{\sqrt{z^2 + R^2}} \right) \hat{z}$

Då $R \gg z$ fås $\mathbf{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{z}$

Då $z \gg R$ gäller $\mathbf{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 z^2} \hat{z}$ där $Q = \pi R^2 \sigma$

2.31 a) $W_4 = qV = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 a} \left(-2 + \frac{1}{\sqrt{2}} \right)$

b) $W_{\text{tot}} = \frac{q^2}{2\pi\epsilon_0 a} \left(-2 + \frac{1}{\sqrt{2}} \right)$

3.3 I sfäriska koordinater gäller $V = \frac{c}{r} + k$ och i cylinderkoordinater $V = c \ln r_c + k$

3.11 Det blir en spegelladdning $-q$ i $(-a, b, 0)$, en spegelladdning $-q$ i $(a, -b, 0)$, och en spegelladdning q i $(-a, -b, 0)$. Potentialen ges av

$$V(x, y, z) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{\sqrt{(x-a)^2 + (y-b)^2 + z^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x+a)^2 + (y-b)^2 + z^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x-a)^2 + (y+b)^2 + z^2}} + \frac{1}{\sqrt{(x+a)^2 + (y+b)^2 + z^2}} \right)$$

3.33 a) $\mathbf{F} = -\frac{pq}{4\pi\epsilon_0 a^3} \hat{\mathbf{z}}$

b) $\mathbf{F} = \frac{2pq}{4\pi\epsilon_0 a^3} \hat{\mathbf{z}}$

c) $V = \frac{pq}{4\pi\epsilon_0 a^2}$

3.34 Om vi tar med monopold- och dipolbidraget fås

$$V \approx \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{1}{r} + \frac{a \cos \theta}{r^2} \right) \text{ och}$$

$$\mathbf{E} \approx \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{1}{r^2} \hat{\mathbf{r}} + \frac{a}{r^3} (2\hat{\mathbf{r}} \cos \theta + \hat{\boldsymbol{\theta}} \sin \theta) \right)$$

5.57 $R = \left(\frac{\mu_0 m_0}{2\pi B_0} \right)^{1/3}$

5.58 a) $\mathbf{m} = -\frac{Q\omega R^2}{2} \hat{\mathbf{z}}$ och $\mathbf{L} = M\omega R^2 \hat{\mathbf{z}}$ ger $\frac{m}{L} = \frac{Q}{2M}$

b) $\frac{m}{L} = \frac{Q}{2M}$

c) $m = 4.61 \cdot 10^{-24} \text{ Am}^2$

7.3 $\tau = RC = \epsilon/\sigma$

7.8 a) $\Phi = \frac{\mu_0 I a}{2\pi} \ln \left(\frac{r_c + a}{r_c} \right)$

b) $\mathcal{E} = \frac{\mu_0 I a^2 v}{2\pi r_c (r_c + a)}$, strömmen går moturs

c) $\mathcal{E} = 0$

7.9 Använd att $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$

7.34 $\frac{\mu_0 I s}{2\pi a^2} \hat{\boldsymbol{\phi}}$

7.44 a) Faradays lag gör att \mathbf{B} är oberoende av tiden

b) Inuti ledaren är $\mathbf{E} = \mathbf{0}$ (annars fås oändliga strömmar), och integralformen av Faradays lag ger då att flödet är konstant i tiden

c) Från Ampères lag och det faktum att $\mathbf{B} = \mathbf{0}$ och $\mathbf{E} = \mathbf{0}$ följer att $\mathbf{J} = \mathbf{0}$ inuti ledaren