

4 Vektorski račun

4.1 Magnetno polje polneskončne žice

Določi magnetno polje polneskončne žice.

Najprej moramo omeniti, da tak tok ne ohranja naboja oziroma potrebuje vir naboja v robu žice. To ni problem, če ta rezultat vzamemo kot polje segmenta sestavljene večkotne zanke.

Začnemo z Biot-Savartovim zakonom. Računajmo brez eksplicitne izbire koordinatnega sistema. Žica naj bo v smeri $\hat{\mathbf{a}}$, naš položaj je pa \mathbf{r} . Parametrizacija žice je torej $\mathbf{r}' = t\hat{\mathbf{a}}$.

$$\mathbf{H}(\mathbf{r}) = \frac{I}{4\pi} \int_0^\infty \frac{d\mathbf{a} \times (\hat{\mathbf{r}} - t\hat{\mathbf{a}})}{||\mathbf{r} - t\hat{\mathbf{a}}||^3} = \frac{I}{4\pi} \hat{\mathbf{a}} \times \hat{\mathbf{r}} \int_0^\infty \frac{dt}{(r^2 + t^2 - 2t\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}})^{3/2}} \quad (1)$$

t je naša spremenljivka. Imenovalc dopolnimo do popolnega kvadrata in razrešimo:

$$\mathbf{H}(\mathbf{r}) = \frac{I}{4\pi} \hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r} \int_0^\infty \frac{dt}{((t - \mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}})^2 + r^2 - (\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}})^2)^{3/2}} = \frac{I}{4\pi} \hat{\mathbf{a}} \times \hat{\mathbf{r}} \int_{-\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}}}^\infty \frac{du}{(u^2 + \underbrace{r^2 - (\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}})^2}_{\rho^2})^{3/2}} \quad (2)$$

Prepoznali smo $\rho^2 = ||\hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r}||^2$, pravokotno razdaljo od žice.

Ustrezen integral poiščemo v tabelah.

$$\mathbf{H} = \frac{I}{4\pi} \hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r} \frac{u}{\rho^2 \sqrt{\rho^2 + u^2}} \Big|_{-\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}}}^\infty = \frac{I}{4\pi} \frac{\hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r}}{||\hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r}||^2} \left(1 + \frac{\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}}}{\sqrt{\rho^2 + (\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}})^2}} \right) \quad (3)$$

$$\mathbf{H} = \frac{I}{4\pi} \frac{\hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r}}{||\hat{\mathbf{a}} \times \mathbf{r}||^2} \left(1 + \frac{\mathbf{r} \cdot \hat{\mathbf{a}}}{r} \right) \quad (4)$$

Pri tem smo uporabili $\cos^2 + \sin^2 = 1$ na vektorskem in skalarnem produktu.

4.2 Kodre 54/2

Izračunaj magnetno polje v osi tanke krožne tokovne zanke. Dokaži, da je integral poljske jakosti po osi enak I .

Integral poljske jakosti po osi mora biti I po Amperovem zakonu (zanka skozi neskončnost). Preverili bomo tudi z integralom.

Biot-Savartov zakon:

$$H(\mathbf{r}) = \frac{I}{4\pi} \oint \frac{d\mathbf{r}' \times (\mathbf{r} - \mathbf{r}')}{||\mathbf{r} - \mathbf{r}'||^3} \quad (5)$$

$$\mathbf{r} = (0, 0, z), \quad \mathbf{r}' = (R \cos \varphi, R \sin \varphi, 0) \quad (6)$$

$$H(\mathbf{r}) = \frac{I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{d\varphi (-R \sin \varphi, R \cos \varphi, 0) \times (-R \cos \varphi, -R \sin \varphi, z)}{(R^2 + z^2)^{3/2}} \quad (7)$$

$$H_z(z) = \frac{I}{2} \frac{R^2}{(R^2 + z^2)^{3/2}} \quad (8)$$

Integral (uporabimo $z = R \tan t$):

$$\int_{-\infty}^\infty H_z dz = I \int_0^\infty \frac{R^2}{(R^2 + z^2)^{3/2}} dz = I \int_0^{\pi/2} \frac{R^2}{(R^2 + R^2 \tan^2 t)^{3/2}} \frac{R}{\cos^2 t} dt = \quad (9)$$

$$= I \int_0^{\pi/2} \frac{R^2}{R^3 (\cos^{-2} t)^{3/2}} \frac{R}{\cos^2 t} dt = I \int_0^{\pi/2} \cos t dt = I \quad (10)$$

4.3 Kodre 54/7

Izračunaj magnetno poljsko jakost v središču in v gorišču eliptične žične zanke, po kateri teče tok I

Sredina elipse

Za sredino elipse začnemo pri integralu iz prejšnje naloge, s tem da zanko raztegnemo:

$$\mathbf{r} = (0, 0, z), \quad \mathbf{r}' = (a \cos \varphi, b \sin \varphi, 0) \quad (11)$$

$$H(\mathbf{r}) = \frac{I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{d\varphi (-a \sin \varphi, b \cos \varphi, 0) \times (-a \cos \varphi, -b \sin \varphi, z)}{(a^2 \cos^2 \varphi + b^2 \sin^2 \varphi + z^2)^{3/2}} \quad (12)$$

$$H(z) = \frac{I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{d\varphi ab}{(a^2 \cos^2 \varphi + b^2 \sin^2 \varphi + z^2)^{3/2}} \quad (13)$$

Podrobnosti: Integrale s kotno funkcijo pod korenem prepoznamo kot eliptične integrale, ki nimajo analitične izražave. Navedimo eliptična integrala prve in druge vrste:

$$\boxed{K(k) = \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}}, \quad \boxed{E(k) = \int_0^{\pi/2} \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi} d\varphi} \quad (14)$$

Seveda lahko verjamemo Mathematici/Bronštejnu. Lahko pa se vprašamo, kako dejansko pridemo do rezultata v takem primeru. Naš izraz moramo predelati v obliko, v kateri lahko prepoznamo definicijo eliptičnih integralov. Poglejmo:

$$H(z) = \frac{Iab}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{d\varphi}{(a^2 + (b^2 - a^2) \sin^2 \varphi + z^2)^{3/2}} = \frac{Iab}{\pi(a^2 + z^2)^{3/2}} \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{(1 + \frac{b^2 - a^2}{a^2 + z^2} \sin^2 \varphi)^{3/2}} \quad (15)$$

Uvedemo $k^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2 + z^2}$.

Iščemo:

$$I_0 = \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{(1 - k^2 \sin^2 \varphi)^{3/2}} \quad (16)$$

Glavna ideja je per partes, saj bi radi z odvajanjem dobili dodatno potenco v imenovalcu. Začnemo torej z integralom tipa $\int (1 - k^2 \sin^2 \varphi)^{1/2} dx$. Za per partes bo treba odvajati korenski del. Če integriramo samo $d\varphi$, bomo dobili φ , kar ni koristno. Zato razbijemo integral na dva dela, I_1 in I_2 :

$$I_1 = \int \frac{\sin^2 \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} d\varphi \quad (17)$$

$$I_2 = \int \frac{\cos^2 \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} d\varphi \quad (18)$$

$$E(k) = \int \frac{1 - k^2 \sin^2 \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} d\varphi = (1 - k^2)I_1 + I_2 \quad (19)$$

Na prvem pokažemo, kaj smo naredili:

$$I_1 = \int \underbrace{\frac{\sin \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}}_u \underbrace{\sin \varphi d\varphi}_{dv} \quad (20)$$

$$= \frac{\sin \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} (-\cos \varphi) - \int \frac{(-\cos \varphi) [\cos \varphi (1 - k^2 \sin^2 \varphi) - \sin \varphi (-k^2 \sin \varphi \cos \varphi)]}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}^3} d\varphi \quad (21)$$

$$= -\frac{\cos \varphi \sin \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} + \int \frac{\cos \varphi [\cos \varphi (1 - k^2 \sin^2 \varphi) + \sin \varphi (k^2 \sin \varphi \cos \varphi)]}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}^3} d\varphi \quad (22)$$

$$= -\frac{\cos \varphi \sin \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} + \int \frac{\cos^2 \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}^3} d\varphi \quad (23)$$

Per partes na prvih dveh integralih:

$$I_1 = \frac{-\sin \varphi \cos \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} + \int \frac{\cos^2 \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}^3} d\varphi \quad (24)$$

$$I_2 = \frac{\sin \varphi \cos \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} - (k^2 - 1) \int \frac{\sin^2 \varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}^3} d\varphi \quad (25)$$

Če vse to izvednotimo od 0 do $\pi/2$, lahko z ustrezno uteženim seštevanjem $\sin^2 \varphi + \cos^2 \varphi$ v števcih integranda naš integral izrazimo z I_1 in I_2 :

$$I_0 = I_1 - \frac{1}{k^2 - 1} I_2 = \frac{1}{1 - k^2} ((1 - k^2)I_1 + I_2) = I_3 = \frac{E(k)}{1 - k^2}, \quad (26)$$

kjer smo opazili tudi, da iz I_1 in I_2 z ustreznimi utežmi lahko sestavimo $E(k)$.

$$H(z) = \frac{Iab}{\pi(a^2 + z^2)^{3/2} \frac{z^2 + b^2}{z^2 + a^2}} E(k) \quad (27)$$

$$H(0) = \frac{I}{\pi b} E(\sqrt{1 - b^2/a^2}) = \frac{I}{\pi b} E(e) \quad (28)$$

V limiti $k \rightarrow 0$ velja $E(0) = \frac{\pi}{2}$, kar da pravilno limito $H(0) = \frac{I}{2r}$, prepoznali smo pa tudi ekscentričnost $e = \sqrt{1 - b^2/a^2}$.

Gorišče elipse

Za gorišče centralna parametrizacija elipse ni primerna. Goriščna oblika kliče po polarnih koordinatah:

$$r = \frac{p}{1 - e \cos \varphi} \quad (29)$$

Goriščni parameter lahko izrazimo s $p = b^2/a$, ekscentričnost pa $e = c/a = \sqrt{1 - (b/a)^2}$.

V tej obliki imamo

$$\mathbf{r} = (0, 0, 0) \quad (30)$$

$$\mathbf{r}' = \hat{\mathbf{e}}_r r \quad (31)$$

$$d\mathbf{r}' = (d\hat{\mathbf{e}}_r)r + \hat{\mathbf{e}}_r \frac{\partial r}{\partial \varphi} d\varphi = (\hat{\mathbf{e}}_\varphi r + \hat{\mathbf{e}}_r \frac{\partial r}{\partial \varphi}) d\varphi \quad (32)$$

$$-d\mathbf{r}' \times \mathbf{r}' = \hat{\mathbf{e}}_z r^2 d\varphi \quad (33)$$

Biot-Savart:

$$H(0) = \frac{I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{r^2 d\varphi}{r^3} = \frac{I}{4\pi p} \int_0^{2\pi} (1 - e \cos \varphi) d\varphi = \frac{I}{2p} = \frac{Ia}{2b^2} \quad (34)$$

Opiši tok \mathbf{v} okoli ravne vrtnične niti, ki nosi cirkulacijo C , in jo primerjaj z magnetnim poljem ravne žice.

Cirkulacija je definirana kot integral skalarne produkta po zaključeni zanki.

$$\Gamma = \oint \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = 2\pi R v_\varphi \quad (35)$$

$$\mathbf{v} = \frac{\Gamma}{2\pi R} \hat{e}_\varphi \quad (36)$$