

بسمه تعالی

سوالات حل تمرین الکترو مغناطیس

دکتر موسوی

پایه ۹۱

کردآوری:

عمادی فر- الدر می

eldoromi@engineer.com

rezaemadifar@yahoo.com

حل تمرین الکترومغناطیس

۱- در دستگاه مختصات کروی روی سطح مخروط $\theta = \frac{\pi}{6}$ برای $0 < r < a$ بار سطحی الکتریکی غیر یکنواخت با چگالی $\rho_s = r^2$ کولن بر متر مربع توزیع شده است. پتانسیل الکتریکی در مبدا مختصات چقدر است؟ مرجع پتانسیل در بینهایت فرض می شود (ارشد ۸۹-۹۰)

حل:

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho_s d\acute{s}}{R}$$

$$d\acute{s} = \acute{r}_s \sin \theta d\phi d\acute{r}_s$$

$$V_{(0,0,0)} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\acute{r}_s=0}^a \frac{(\acute{r}_s)^2 \acute{r}_s \sin \theta d\phi d\acute{r}_s}{\acute{r}_s}$$

$$= \frac{2\pi \sin \theta}{4\pi\epsilon_0} \int_0^a \acute{r}_s^2 d\acute{r}_s$$

$$= \frac{\sin \theta}{2\epsilon_0} \frac{a^3}{3}$$

$$= \frac{a^3}{12\epsilon_0}$$

۲- در فضای خالی تابع پتانسیل الکتریکی در ناحیه ی داخل کره ای به شعاع ۳ متر بصورت زیر است. کل بار موجود در داخل این کره را بدست آورید. (ارشد ۸۸-۸۹)

$$V_{(x,y,z)} = 6x^2 - 5y + 4z^2$$

حل:

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = -(12x - 5 + 8z)$$

$$\bar{D} = \varepsilon_0 \bar{E}$$

$$\bar{D} = -\varepsilon_0(12x - 5 + 8z)$$

$$\rho = \nabla \cdot \bar{D}$$

$$\rho = -\varepsilon_0(12 + 8)$$

$$\rho = -20\varepsilon_0$$

$$q = \int \rho dv$$

$$q = (-20\varepsilon_0) \left(\frac{4\pi a^3}{3} \right)$$

$$q = -20 \quad nC$$

۳- در میدان الکتریکی تولید شده توسط یک بار خطی بینهایت طویل واقع بر محور Z با

چگالی خطی $2\pi\epsilon_0 \left(\frac{C}{m}\right)$ از سطحی با مشخصات $r_s = 1$ و $\frac{\pi}{6} \leq \theta \leq \frac{\pi}{4}$ و

$0 \leq \varphi \leq 2\pi$ چه مقدار شار الکتریکی عبور می کند؟ (ارشد ۸۸-۸۹)

حل:

درمختصات استوانه ای داریم:

$$\bar{E} = \hat{r}_c \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0 r_c}$$

$$\bar{E} = \hat{r}_c \frac{1}{r_c}$$

درمختصات کروی داریم:

$$\bar{E} = \hat{r}_s \frac{1}{r_s^2} + \hat{\theta} \tan\theta$$

$$\psi = \int \bar{D} \cdot \bar{ds}$$

$$\bar{D} = \epsilon_0 \bar{E}$$

$$\bar{D} = \epsilon_0 \left(\hat{r}_s \frac{1}{r_s^2} + \hat{\theta} \tan\theta \right)$$

$$\bar{ds} = \hat{r}_s r_s^2 \sin\theta d\theta d\varphi$$

$$\psi = \int_0^{2\pi} \int_{\frac{\pi}{6}}^{\frac{\pi}{4}} \sin\theta d\theta d\varphi$$

$$\psi = \pi(\sqrt{3} - \sqrt{2})$$

۴- بار خطی یکنواخت با چگالی ρ_l روی محور z در $-a < z < a$ توزیع شده است ،

میدان الکتریکی در نقطه ای با فاصله r از خط بار واقع در صفحه xy چقدر است ؟

(ارشد ۸۵-۸۶)

حل:

$$\bar{E} = \int_{-a}^a \frac{\rho_l (-\hat{z}z + \hat{r}r) dz}{4\pi\epsilon_0 (z^2 - r^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{E} = \hat{r} \frac{r\rho_l}{4\pi\epsilon_0} \int_{-a}^a \frac{dz}{(z^2 - r^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$z = r \tan \alpha$$

$$\bar{E} = \hat{r} \frac{\rho_l}{4\pi\epsilon_0 r} (2 \sin \alpha)$$

$$\bar{E} = \hat{r} \frac{\rho_l a}{2\pi\epsilon_0 r \sqrt{r^2 + a^2}}$$

۵- دو کره رسانا کوچک به شعاع های a و $2a$ به فاصله بسیار زیاد $d=2a$ از یکدیگر

قرار دارند . ظرفیت خازن حاصل را با تقریبی مناسب بدست آورید. (ارشده ۸۴-۸۵)

حل: اگر بارهای $\pm q$ را در مراکز رساناهای کروی فرض کنیم برای پتانسیل ناشی از این بارها بر روی سطح کروی ۱ و سطح کروی ۲ خواهیم داشت:

$$V_1 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0(2a)} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0(18a)}$$

$$V_2 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0(19a)} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 a}$$

$$V = V_1 - V_2$$

$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{476}{342a}$$

$$C = \frac{q}{V}$$

$$C = \frac{q}{\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{476}{342a}}$$

$$C \approx \pi\epsilon_0 a \frac{20}{7}$$

۶- صفحه $y=0$ یک رسانای کامل است. برای $y>0$ برای پتانسیل الکتریکی داریم

$$V_{(x,y)} = V_0 e^{-ax} \sin ay$$

بار موجود روی صفحه xz برای $0 < x < \infty$ و

$$0 < z < 1 \text{ چقدر خواهد بود؟ (ارشد ۸۵-۸۶)}$$

حل:

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = -\nabla(V_0 e^{-ax} \sin ay)$$

$$\bar{E} = aV_0 e^{-ax} (\hat{x} \sin ay - \hat{y} \cos ay)$$

$$\bar{D} = \epsilon_0 \bar{E}$$

$$\bar{D} = \epsilon_0 aV_0 e^{-ax} (\hat{x} \sin ay - \hat{y} \cos ay)$$

$$\bar{D}_{(y=0)} = -\hat{y} \epsilon_0 aV_0 e^{-ax}$$

$$q_{(y=0)} = \int \bar{D}_{(y=0)} \cdot \bar{ds}$$

$$\bar{ds} = \hat{y} dx dz$$

$$q = \int_0^1 \int_0^\infty (-\hat{y} \epsilon_0 aV_0 e^{-ax}) \cdot (\hat{y} dx dz)$$

$$q = - \int_0^1 \int_0^\infty \epsilon_0 aV_0 e^{-ax} dx dz$$

$$q = -\epsilon_0 V_0$$

۷- در فضای خالی روی سطح کره ای به شعاع a چگالی بارهای سطحی الکتریکی بصورت $\sigma = \sigma_0 \cos \theta$ فرض شده است که σ_0 ثابت است. پتانسیل الکتریکی در داخل و خارج کره بصورت زیر بدست آمده است، ضرایب A و B را بترتیب کدامند؟ (ارشد ۸۵-۸۶)

$$\begin{cases} V_1 = Ar \cos \theta & r < a \\ V_2 = \frac{B}{r^2} \cos \theta & r > a \end{cases}$$

حل: روی مرز بین دو محیط پیوستگی پتانسیل الکتریکی برقرار است، یعنی $(V_1 = V_2)$ بنابراین داریم:

$$A = \frac{B}{a^3}$$

چگالی خطوط میدان در مرز بین دو محیط را بدست می آوریم:

$$\bar{D}_{r2} = \epsilon_0 \bar{E}_{r2}$$

$$\bar{E}_{r2} = -\nabla V_2$$

$$\bar{E}_{r2} = \hat{r}_s \frac{2}{r^3} B \cos \theta$$

$$\bar{D}_{r2(r_s=a)} = \hat{r}_s \epsilon_0 \frac{2}{a^3} B \cos \theta$$

برای \bar{E}_{r1} و \bar{D}_{r1} نیز خواهیم داشت:

$$\bar{E}_{r1} = -\hat{r}_s A \cos \theta$$

$$\bar{D}_{r1} = -\hat{r}_s \epsilon_0 A \cos \theta$$

و با توجه به شرایط مرزی داریم:

$$\hat{r}_s \cdot (\bar{D}_{r2} - \bar{D}_{r1}) = \rho_s$$

$$\hat{r}_s \cdot \left(\hat{r}_s \epsilon_0 \frac{2}{a^3} B \cos \theta + \hat{r}_s \epsilon_0 A \cos \theta \right) = \rho_s$$

$$\left(\frac{2}{a^3}B + A\right)\varepsilon_0 \cos \theta = \sigma_0 \cos \theta$$

$$\left(\frac{2}{a^3}B + A\right)\varepsilon_0 = \sigma_0$$

بنابراین با توجه به $A = \frac{B}{a^3}$ خواهیم داشت:

$$A = \frac{\sigma_0}{3\varepsilon_0}$$

$$B = \frac{\sigma_0 a^3}{3\varepsilon_0}$$

۸- چگالی بار پیوسته ای که در فضای آزاد میدان الکتریکی با شدت \bar{E} ایجاد می کند را بدست آورید.

$$\bar{E} = \begin{cases} -\hat{r}_s \frac{\rho_0}{3\varepsilon_0} r_s & 0 \leq r_s \leq b \\ -\hat{r}_s \frac{\rho_0 b^3}{3\varepsilon_0 r_s^2} & r_s > b \end{cases}$$

حل:

$$\nabla \cdot \bar{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

$$\rho = \varepsilon_0 \nabla \cdot \bar{E}$$

$$0 \leq r_s \leq b$$

$$\rho_{(0 \leq r_s \leq b)} = \varepsilon_0 \nabla \cdot \left[-\hat{r}_s \frac{\rho_0}{3\varepsilon_0} r_s \right]$$

$$\rho = \varepsilon_0 \times \frac{1}{r_s^2} \frac{d}{dr_s} \left[r_s^2 \left(-\frac{\rho_0}{3\varepsilon_0} r_s \right) \right]$$

$$\rho = -\rho_0$$

$$r_s > b$$

$$\rho_{(r_s > b)} = \varepsilon \nabla \cdot \left[-\hat{r}_s \left(\frac{\rho_0 b^3}{3\varepsilon_0 r_s^2} \right) \right] =$$

$$\rho = \varepsilon_0 \times \frac{1}{r_s^2} \frac{d}{dR} \left[r_s^2 \left(\frac{\rho_0 b^3}{3\varepsilon_0 r_s^2} \right) \right] = 0$$

۹- چگالی شار مغناطیسی را در نقطه ای روی محور یک سلونوئید با شعاع b و طول L ، در حالی که جریان I در N دور سیم پیچ به هم فشرده آن برقرار است، تعیین نمایید. نشان دهید که اگر L به سمت بینهایت میل کند نتیجه به معادله روبه رو ساده خواهد شد.

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_0 NI}{L}$$

حل: برای محاسبه چگالی شار مغناطیسی با استفاده از قانون بیو ساوار می توان نوشت:

$$\bar{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{j} \cdot d\vec{s} \times (\bar{R}_2 - \bar{R}_1)}{|\bar{R}_2 - \bar{R}_1|^3}$$

$$\bar{R}_2 = \hat{z}h$$

$$\bar{R}_1 = \hat{r}b + \hat{z}z \quad 0 < z < L$$

$$\bar{J} = \frac{NI}{L} \hat{\phi}$$

$$ds = bd\phi dz$$

$$\bar{B} = \frac{\mu_0 N I b}{2\pi L} \int_0^L \int_0^{2\pi} \frac{d\phi dz \hat{\phi} \times (\hat{z}h - \hat{r}b - \hat{z}z)}{((h-z)^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_0 N I b^2}{2L} \int_0^L \frac{dz}{((h-z)^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_0 N I b^2}{2L} \left(-\frac{h-z}{b^2((h-z)^2 + b^2)^{\frac{1}{2}}} \right) \Big|_0^L$$

عمادی فر-الدردی

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_0 NI}{2L} \left(\frac{L-h}{((L-h)^2 + b^2)^{\frac{1}{2}}} + \frac{h}{(h^2 + b^2)^{\frac{1}{2}}} \right)$$

وقتی L به سمت بینهایت میل می کند.

$$\lim_{L \rightarrow \infty} \hat{z} \frac{\mu_0 NI}{2L} \left(\frac{L-h}{((L-h)^2 + b^2)^{\frac{1}{2}}} + \frac{h}{(h^2 + b^2)^{\frac{1}{2}}} \right)$$

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_0 NI}{2L} (1 + 1)$$

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_0 NI}{L}$$

۱۰- دو سیم پیچ مشابه هم محور ، هر یک دارای N دور و شعاع b ، در فاصله d از یکدیگر قراردارند. جریان I با جهت یکسان از هر دو سیم پیچ می گذرد.

چگالی شار مغناطیسی $\bar{B} = \hat{x}B$ را در نقطه دو سیم پیچ و فاصله یکسان از هر دو پیدا کنید.

حل: چگالی شار مغناطیسی ناشی از یک حلقه جریان را می توان توسط قانون بیوساوار به دست آورد.

$$\bar{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{IdL \times (\bar{R}_2 - \bar{R}_1)}{|\bar{R}_2 - \bar{R}_1|^3}$$

$$dL = bd\varphi \hat{\phi}$$

$$\bar{R}_2 = \hat{z}z$$

$$R_1 = \hat{r}b$$

$$\bar{B} = \frac{\mu_0 Ib}{4\pi} \int_0^{2R} \frac{d\varphi \hat{\phi} \times (\hat{z} \frac{d}{2} - \hat{r}b)}{(z^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{B} = \frac{\mu_0 IbZ}{2(z^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

۱۱- در مرکز یک ابر کروی به شعاع R که دارای بار کل $(-Q)$ پخش شده به صورت یکنواخت (یک بار نقطه ای Q قرار گرفته است. پتانسیل در نقطه های به فاصله $\frac{R}{2}$ از مرکز چقدر است؟

حل :

$$V_{\left(\frac{R}{2}\right)} = \int_{\frac{R}{2}}^{\infty} \bar{E} \cdot \overline{dr_s}$$

می دانیم طبق قانون گاوس میدان در خارج کره صفر است بنابراین پتانسیل فقط ناشی از میدان داخلی خواهد بود.

$$V_{\left(\frac{R}{2}\right)} = \int_{\frac{R}{2}}^R \bar{E} \cdot \overline{dr_s}$$

$$\bar{E}_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{+Q}{r_s^2} \hat{r}_s$$

$$\bar{E}_{in} = \hat{r}_s \frac{\rho_v}{3\epsilon_0} r_s$$

$$-Q = \rho_v \times \frac{4}{3}\pi R^3 \rightarrow \rho_v = \frac{-3Q}{4\pi R^3} \rightarrow \bar{E}_2 = \hat{r} \frac{-Q}{4\pi\epsilon_0 R^3} r$$

$$\bar{E}_t = \bar{E}_1 + \bar{E}_2 = \hat{r} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r^2} - \frac{r}{R^3} \right)$$

$$V\left(\frac{R}{2}\right) = \int_{\frac{R}{2}}^R \bar{E}_t \cdot \overline{dr} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\int_{\frac{R}{2}}^R \frac{dr}{r^2} - \int_{\frac{R}{2}}^R \frac{r dr}{R^3} \right)$$

$$V\left(\frac{R}{2}\right) = \frac{5Q}{32\pi\epsilon_0 R}$$

۱۲- مطلوب است محاسبه ی شدت میدان الکتریکی ناشی از بار خطی مستقیم ،

بطول نامحدود ، با چگالی یکنواخت ρ_l بر روی محور Z ها در هر نقطه ای از خلا.

حل: با توجه به:

$$\overline{dE} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_l d\hat{l}}{R^2} \hat{a}_R$$

با استفاده از مختصات استوانه ای و با فرض محاسبه ی میدان حاصل از بار نقطه ی

با استفاده از مختصات استوانه ای و با فرض محاسبه ی میدان حاصل از بار نقطه ی $P(r_c, \varphi, z)$ خواهیم داشت:

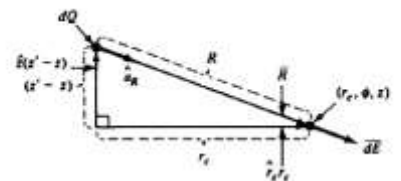
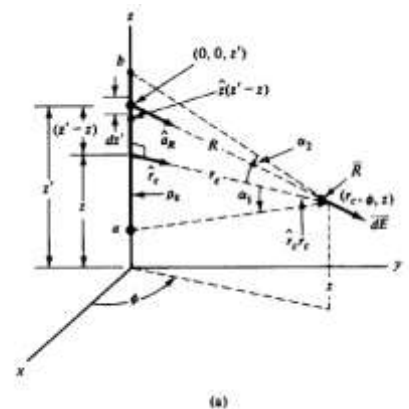
$$\bar{R} = \hat{r}_c(r_c - 0) + \hat{\varphi}(0) + \hat{z}(\hat{z} - z) = \hat{r}_c r_c + \hat{z}(\hat{z} - z)$$

$$R = \sqrt{r_c^2 + (\hat{z} - z)^2}$$

$$\hat{a}_R = \frac{\bar{R}}{R} = \frac{\hat{r}_c r_c + \hat{z}(\hat{z} - z)}{\sqrt{r_c^2 + (\hat{z} - z)^2}}$$

$$d\hat{z} = d\hat{l}$$

$$\overline{dE} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_l d\hat{z}}{r_c^2 + (\hat{z} - z)^2} \frac{\hat{r}_c r_c + \hat{z}(\hat{z} - z)}{\sqrt{r_c^2 + (\hat{z} - z)^2}}$$



حال با انتگرال گیری از طرفین داریم:

$$\bar{E} = \int_a^b \overline{dE} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_a^b \frac{\rho_l}{r_c^2 + (\hat{z} - z)^2} \frac{\hat{r}_c r_c + \hat{z}(\hat{z} - z)}{\sqrt{r_c^2 + (\hat{z} - z)^2}} d\hat{z}$$

$$\bar{E} = \frac{\rho_l}{4\pi\epsilon_0} \left[\int_a^b \frac{\hat{r}_c r_c}{(r_c^2 + (\hat{z} - z)^2)^{\frac{3}{2}}} d\hat{z} + \int_a^b \frac{\hat{z}(\hat{z} - z)}{(r_c^2 + (\hat{z} - z)^2)^{\frac{3}{2}}} d\hat{z} \right]$$

با توجه به محدوده ی انتگرالی $(d\hat{z})$ ، \hat{r}_c ثابت بوده و از انتگرال بیرون می آید:

$$\bar{E} = \frac{\rho l}{4\pi\epsilon_0} \left[\hat{r}_c r_c \int_a^b \frac{d\hat{z}}{(r_c^2 + (\hat{z}-z)^2)^{\frac{3}{2}}} + \hat{z} \int_a^b \frac{(\hat{z}-z)d\hat{z}}{(r_c^2 + (\hat{z}-z)^2)^{\frac{3}{2}}} \right]$$

با توجه به دورابطه ی زیر:

$$\int \frac{dx}{(c^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{x}{c^2(c^2 + x^2)^{\frac{1}{2}}}$$

$$\int \frac{xdx}{(c^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{-1}{(c^2 + x^2)^{\frac{1}{2}}}$$

حال داریم:

$$\bar{E} = \frac{\rho l}{4\pi\epsilon_0} \left[\hat{r}_c r_c \left(\frac{\hat{z}-z}{r_c^2(r_c^2 + (\hat{z}-z)^2)^{\frac{1}{2}}} \right) \Big|_a^b + \hat{z} \left(\frac{(\hat{z}-z)d\hat{z}}{(r_c^2 + (\hat{z}-z)^2)^{\frac{3}{2}}} \right) \Big|_a^b \right]$$

$$\bar{E} = \frac{\rho l}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \hat{r}_c \left[\frac{b-z}{(r_c^2 + (b-z)^2)^{\frac{1}{2}}} - \frac{a-z}{(r_c^2 + (a-z)^2)^{\frac{1}{2}}} \right] + \hat{z} \left[\frac{1}{(r_c^2 + (b-z)^2)^{\frac{1}{2}}} - \frac{1}{(r_c^2 + (a-z)^2)^{\frac{1}{2}}} \right] \right\} \quad (Vm^{-1})$$

با فرض زاویه های α و β داریم:

$$\bar{E} = \frac{\rho l}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{\hat{r}_c}{r_c} (\sin \beta + \sin \alpha) + \frac{\hat{z}}{r_c} (\cos \beta + \cos \alpha) \right\} \quad (Vm^{-1})$$

حال با فرض اینکه $a \rightarrow \infty$ و $b \rightarrow \infty$ و یا اینکه $\alpha \rightarrow 90$ و $\beta \rightarrow 90$ داریم:

$$\bar{E} = \frac{\rho l}{4\pi\epsilon_0 r_c} \hat{r}_c \quad (Vm^{-1})$$

۱۳- مطلوب است محاسبه ی شدت میدان الکتریکی ناشی از بار صفحه ای مسطح ،
بینهایت ، با چگالی یکنواخت ρ_s در نقطه ای روی محور Z ها در شرایط خلا.

حل: : فرض می کنیم صفحه در موقعیت $z=0$ قرار گرفته است ، مولفه های x, y میدان
 \vec{E} در نقطه ی $P(0,0,z)$ ، بدلیل تقارن یکدیگر را خنثی کرده بنابراین \vec{E} فقط در جهت z
مولفه خواهد داشت.

$$\overline{dE} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_s d\acute{s}}{R^2} \hat{a}_R$$

$$d\acute{s} = \acute{r}_c d\acute{r}_c d\phi$$

$$R = (\acute{r}_c^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}$$

$$\vec{R} = \hat{z}z - \hat{r}_c \acute{r}_c$$

$$\hat{a}_R = \frac{\hat{z}z - \hat{r}_c \acute{r}_c}{(\acute{r}_c^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}}$$

$$\overline{dE} = \frac{\rho_s}{4\pi\epsilon_0} \frac{(\hat{z}z - \hat{r}_c \acute{r}_c) \acute{r}_c d\acute{r}_c d\phi}{(\acute{r}_c^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\vec{E} = \int_s \overline{dE} = \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \frac{\rho_s}{4\pi\epsilon_0} \frac{\acute{r}_c d\phi d\acute{r}_c}{(\acute{r}_c^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} (\hat{z}z - \hat{r}_c \acute{r}_c) \quad (Vm^{-1})$$

با توجه به اینکه داریم:

$$\hat{r}_c = \hat{x} \cos \phi + \hat{y} \sin \phi$$

بنابراین انتگرال بالا به شکل زیر در خواهد آمد:

$$\bar{E} = \int_s \bar{dE} = \frac{\rho_s}{4\pi\epsilon_0} \left[\hat{z}z \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \frac{r_c d\phi dr_c}{(r_c^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} - \left(\hat{x} \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \frac{r_c^2 \cos \phi d\phi dr_c}{(r_c^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} + \right. \right. \\ \left. \left. \hat{y} \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \frac{r_c^2 \sin \phi d\phi dr_c}{(r_c^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} \right) \right] (Vm^{-1})$$

در عبارت فوق مقدار دو انتگرال پایانی ، بدلیل انتگرال گیری از $\sin \phi$ و $\cos \phi$ در دوره ی تناوب خویش، صفر خواهد شد که اثبات ریاضی خنثی شدن مولفه های x, y میدان \bar{E} می باشد ، بنابراین:

$$\bar{E} = \hat{z}z \frac{\rho_s}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \frac{r_c d\phi dr_c}{(r_c^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

با انتگرال گیری از عبارت فوق خواهیم داشت:

$$\bar{E} = \hat{z}z \frac{\rho_s}{4\pi\epsilon_0} (2\pi) \left[\frac{-1}{(r_c^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}} \right] \Bigg|_0^\infty$$

$$\bar{E} = \hat{z} \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} (Vm^{-1})$$

مقدار \bar{E} برای $z < 0$ نیز برابر:

$$\bar{E} = - \hat{z} \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} (Vm^{-1})$$

۱۴- مطلوب است محاسبه ی شدت میدان الکتریکی ناشی از کره ی بارداری به

شعاع a ، با چگالی یکنواخت ρ_v در نقطه $P(.,.,z)$ در شرایط خلا. $(z > a)$

حل: مرکز کره را مبدا مختصات فرض می کنیم ، مولفه های x, y میدان \vec{E} در نقطه ی $P(0,0,z)$ ، بدلیل تقارن یکدیگر را خنثی کرده بنابراین \vec{E} فقط در جهت z مولفه خواهد داشت.

$$\overline{dE} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v d\upsilon}{R^2} \hat{a}_R$$

$$d\upsilon = r_s^2 \sin \theta d\theta dr_s d\phi$$

اگر تمام متغیرها را ثابت نگه داریم و ϕ را از 0 تا 2π تغییر دهیم. یک دیسک خواهیم داشت که میدان مربوط به آن، به دلیل تقارن فقط در امتداد z است. پس برای بدست آوردن مولفه \overline{dE}_z :

$$\overline{dE}_z = \overline{dE} \cos \alpha = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v d\upsilon}{R^2} \cos \alpha = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v r_s^2 \sin \theta d\theta dr_s d\phi}{R^2} \cos \alpha$$

برای حل عبارت بالا نیاز به حل سه انتگرال است. انتگرال اول مربوط به ϕ است که در فاصله 0 تا 2π گرفته می شود. برای حل دو انتگرال دیگر مناسب است که R و r_s را به عنوان متغیرهای مستقل در نظر بگیریم. با استفاده از شکل می توانیم بنویسیم:

$$r_s^2 = z^2 + R^2 - 2zR \cos \alpha$$

$$R^2 = z^2 + r_s^2 - 2z r_s \cos \theta$$

بنابراین:

$$\cos \alpha = \frac{z^2 + R^2 - r_s^2}{2zR}$$

$$\cos \theta = \frac{z^2 + r_s^2 - R^2}{2z r_s}$$

با مشتق گیری از عبارت فوق بر حسب θ خواهیم داشت:

$$\sin \theta d\theta = \frac{RdR}{z r_s}$$

در محدوده ی $0 \leq \theta \leq \pi$ و $z - r_s \leq R \leq z + r_s$

$$\bar{E}_z = \hat{z} \frac{\rho_v}{8\pi\epsilon_0 z^2} \int_0^{2\pi} \int_{r_s=0}^{r_s=a} \int_{R=z-r_s}^{R=z+r_s} r_s \left(1 + \frac{z^2 - r_s^2}{R^2} \right) dR dr_s d\phi$$

حاصل این انتگرال برابر است با:

$$\bar{E}_z = \hat{z} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{\frac{4}{3}\pi a^3 \rho_v}{z^3} \right)$$

که در آن $\frac{4}{3}\pi a^3 \rho_v$ مقدار بار Q کره ای با شعاع a به چگالی ρ_v می باشد ، با باز نویسی

عبارت فوق و با تبدیل \hat{z} به \hat{r}_s و z به r_s خواهیم داشت:

$$\bar{E} = \hat{r}_s \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_s^2} \quad (Vm^{-1})$$

۱۵- پتانسیل ناشی از بار خطی با چگالی ثابت ρ_l مطابق شکل ، بشعاع r_0 بر روی

محور Z بدست آورید.

حل:

روش اول- می دانیم:

$$\bar{E} = \hat{z} \frac{z r_0 \rho_l}{2 \varepsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} (Vm^{-1})$$

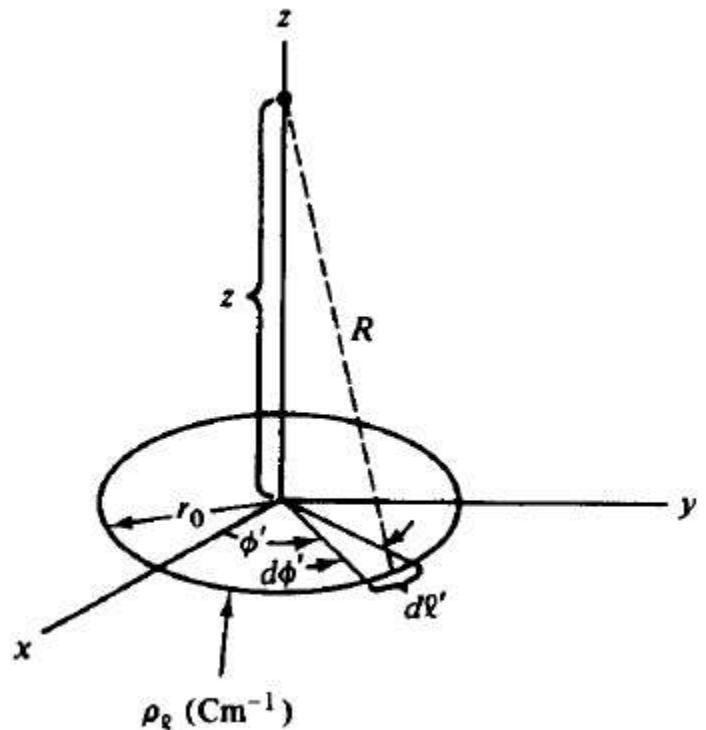
$$\bar{dl} = \hat{z} dz$$

$$V_{z(\infty)} = \int_{\infty}^z (-\bar{E} \cdot \bar{dl}) = \int_{\infty}^z \left(- \left(\hat{z} \frac{z r_0 \rho_l}{2 \varepsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} \right) \cdot (\hat{z} dz) \right)$$

$$V_{z(\infty)} = - \frac{r_0 \rho_l}{2 \varepsilon_0} \int_{\infty}^z \frac{z dz}{(r_0^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$V_{z(\infty)} = \frac{r_0 \rho_l}{2 \varepsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}} \Big|_{\infty}^z$$

$$V_{z(\infty)} = \frac{r_0 \rho_l}{2 \varepsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}} (V)$$

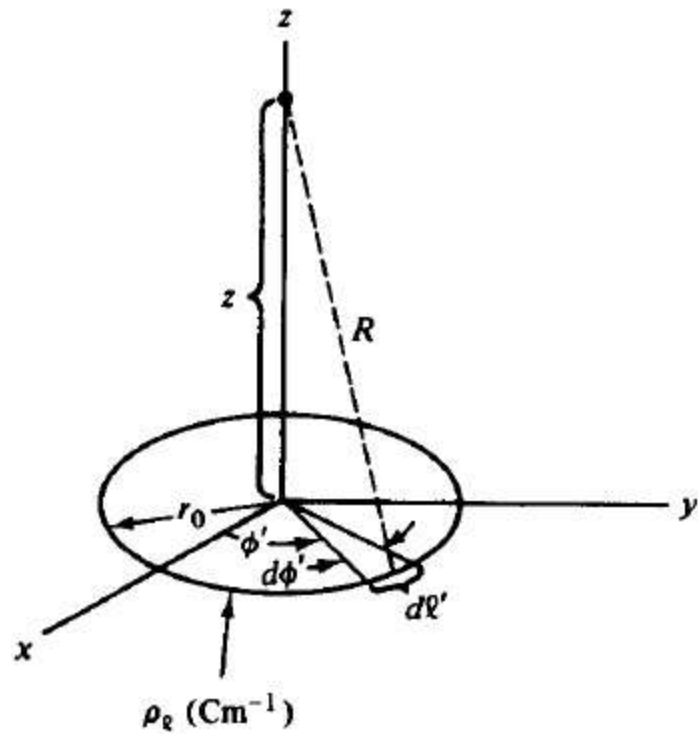


$$V_{z(\infty)} = \int_{\infty}^z - \frac{\hat{z} z r_0 \rho_l}{2\epsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} \cdot (\hat{z} dz)$$

$$V_{z(\infty)} = - \frac{r_0 \rho_l}{2\epsilon_0} \int_{\infty}^z \frac{z dz}{(r_0^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$V_{z(\infty)} = \frac{r_0 \rho_l}{2\epsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}} \Bigg|_{\infty}^z$$

$$V_{z(\infty)} = \frac{r_0 \rho_l}{2\epsilon_0 (r_0^2 + z^2)^{\frac{1}{2}}} \quad (V)$$



۱۶- پتانسیل ناشی از بار سطحی کروی هم مرکز با مبدا مختصات و با چگالی ثابت ρ_s و شعاع r_0 را در $r_s = 2r_0$ بدست آورید.

$$V = \int - \left(\hat{r}_s \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_s^3} \right) \cdot (\hat{r}_s dr_s + \hat{\theta} r_s d\theta + \hat{\phi} r_s \sin\theta d\phi)$$

$$V = \int_{r_0}^{2r_0} - \frac{q dr_s}{4\pi\epsilon_0 r_s^3}$$

$$V = - \frac{q}{8\pi\epsilon_0 r_s^2} \Big|_{r_0}^{2r_0}$$

$$V = \frac{-q}{8\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{4r_0^2} - \frac{1}{r_0^2} \right)$$

$$V = \frac{3q}{32\pi\epsilon_0 r_0^2}$$

۱۷- در فضای آزاد (Free space) بار پیوسته ی حجمی به شعاع a و چگالی ρ_v موجود است مطلوب است شدت میدان الکتریکی در هر نقطه.

$$\rho_v = \frac{\rho_0 r_s^2}{a^2} \quad [Cm^{-3}]$$

حل: سطح گاوسی را کره ای به مرکز مبدا و به شعاع r_s فرض کرده و از طرفی می دانیم:

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{en}}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_v \rho_v dv$$

برای $a > r_s$ داریم:

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \oint_S (\hat{r}_s E_{r_s}) \cdot (\hat{r}_s ds) = E_{r_s} \oint_S ds = E_{r_s} (4\pi r_s^2)$$

$$Q_{en} = \int_v \rho_v dv$$

$$Q_{en} = \int_0^{r_s} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \frac{\rho_0 r_s^2}{a^2} r_s^2 \sin \theta \, d\theta d\phi dr_s$$

$$Q_{en} = 4\pi \rho_0 \frac{r_s^5}{5a^2}$$

$$E_{r_s} (4\pi r_s^2) = 4\pi \rho_0 \frac{r_s^5}{5\epsilon_0 a^2}$$

$$E_{r_s} = \rho_0 \frac{r_s^3}{5\epsilon_0 a^2}$$

$$\vec{E}_{r_s} = \hat{r}_s \frac{\rho_0 r_s^3}{5\epsilon_0 a^2}$$

برای $a < r_s$ داریم:

$$Q_{en} = \int_V \rho_v dv$$

$$Q_{en} = \int_0^a \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \frac{\rho_0 r_s^2}{a^2} r_s^2 \sin \theta \, d\theta d\phi dr_s$$

$$Q_{en} = \frac{4}{5} \pi \rho_0 a^3$$

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \oint_S (\hat{r}_s E_{r_s}) \cdot (\hat{r}_s ds) = E_{r_s} \oint_S ds = E_{r_s} (4\pi r_s^2)$$

$$E_{r_s} (4\pi r_s^2) = \frac{4}{5\epsilon_0} \pi \rho_0 a^3$$

$$E_{r_s} = \frac{1}{5\epsilon_0} \frac{\rho_0 a^3}{r_s^2}$$

$$\vec{E}_{r_s} = \hat{r}_s \frac{1}{5\epsilon_0} \frac{\rho_0 a^3}{r_s^2}$$

۱۸- معادله ی خطوط میدان ناشی از دو قطبی الکتریکی را بدست آورید.

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qd \cos \theta}{r_s^2}$$

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = -\left[\hat{r}_s \frac{\partial V}{\partial r_s} + \hat{\theta} \frac{1}{r_s} \frac{\partial V}{\partial \theta} + \hat{\varphi} \frac{1}{r_s \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \varphi} \right]$$

$$\bar{E} = \frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r_s^3} [\hat{r}_s 2 \cos \theta + \hat{\theta} \sin \theta]$$

$$\frac{dr_s}{E_{r_s}} = \frac{r_s d\theta}{E_{\theta}}$$

$$\frac{dr_s}{2 \cos \theta} = \frac{r_s d\theta}{\sin \theta}$$

$$\frac{dr_s}{r_s} = \frac{2 \cos \theta d\theta}{\sin \theta}$$

$$\int \frac{dr_s}{r_s} = \int \frac{2 \cos \theta d\theta}{\sin \theta}$$

$$\ln r_s = 2 \ln \sin \theta$$

$$r_s = k \sin^2 \theta$$

۱۹- میدان مغناطیسی ناشی از جریان I که بر روی محور z ها قرار دارد را بدست

آورید.

$$\bar{H}_{(r_c, \varphi, z)} = \int_a^b \frac{I(\hat{z}d\hat{z}) \times [\hat{r}_c r_c - \hat{z}(\hat{z} - z)]}{4\pi(r_c^2 + (\hat{z} - z)^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$d\bar{H} = \hat{\varphi} \frac{I r_c d\hat{z}}{4\pi(r_c^2 + (\hat{z} - z)^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{H} = \hat{\varphi} \frac{I r_c}{4\pi} \int_a^b \frac{d\hat{z}}{(r_c^2 + (\hat{z} - z)^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{H} = \hat{\varphi} \frac{I}{4\pi r_c} \left[\left[\frac{b - z}{(r_c^2 + (b - z)^2)^{\frac{1}{2}}} - \frac{a - z}{(r_c^2 + (a - z)^2)^{\frac{1}{2}}} \right] \right]$$

$$\bar{H} = \hat{\varphi} \frac{I}{4\pi r_c} (\sin \alpha + \sin \beta) \quad (Am^{-1})$$

حال با فرض اینکه $a \rightarrow \infty$ و $b \rightarrow \infty$ و یا اینکه $\alpha \rightarrow 90$ و $\beta \rightarrow 90$ داریم:

$$\bar{H} = \hat{\varphi} \frac{I}{2\pi r_c} \quad (Am^{-1})$$

۲۰- میدان مغناطیسی ناشی از جریان I که در حلقه ی دایره ای شکل به مرکز مبدا

مختصات را در نقطه $(0,0,z)$ بدست آورید.

$$\overline{dH} = \frac{I(\hat{\phi}' r_c' d\phi') \times (\hat{z}z - \hat{r}_c' r_c')}{4\pi(r_c'^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

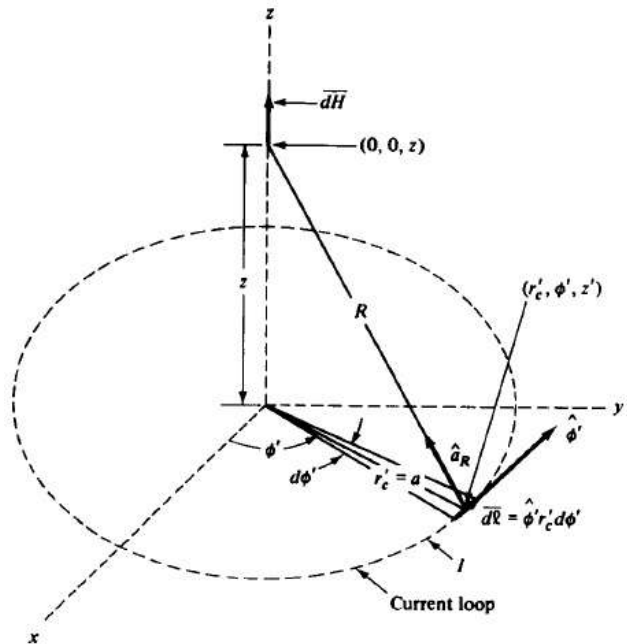
$$\overline{dH} = \hat{z} \frac{I r_c'^2 d\phi'}{4\pi(r_c'^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{H} = \int_0^{2\pi} \overline{dH}$$

$$\bar{H} = \hat{z} \frac{I r_c'^2}{4\pi(r_c'^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} \int_0^{2\pi} d\phi'$$

$$\bar{H} = \hat{z} \frac{I r_c'^2}{2(r_c'^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{H} = \hat{z} \frac{I a^2}{2(a^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} \quad (Am^{-1})$$



۲۱- چگالی شار میدان مغناطیسی را در نقطه ای روی محور یک حلقه ی دایره ای به شعاع b و حامل جریان مستقیم I ، پیدا کنید.

حل:

$$dl' = \hat{\phi} r_c d\phi'$$

$$R = \hat{z}z - \hat{r}_c r_c$$

$$R = (z^2 + r_c^2)^{\frac{1}{2}}$$

$$\begin{aligned} dl' \times R &= \hat{\phi} r_c d\phi' \times (\hat{z}z - \hat{r}_c r_c) \\ &= \hat{r}_c r_c z d\phi' + \hat{z} r_c^2 d\phi' \end{aligned}$$

به دلیل تقارن استوانه ای به سادگی دیده می شود که مؤلفه \hat{r}_c حذف می گردد. پس داریم:

$$\bar{B} = \frac{\mu_o I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \hat{z} \frac{b^2 d\phi'}{(z^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\bar{B} = \hat{z} \frac{\mu_o I}{2} \frac{b^2}{(z^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

۲۲- دو حلقه به شعاع a حامل جریان هم جهت I هستند و به فاصله d و به موازات هم قرار گرفته اند در چه نقطه ای روی محور و بین دو حلقه H حداکثر است؟

حل:

$$\bar{H} = \frac{Ia^2}{4r_c^3} (\hat{r}_c 2 \cos \theta + \hat{\theta} \sin \theta)$$

$$\frac{Ia^2}{2(z^2 + a^2)} + \frac{Ia^2}{2((d-z)^2 + a^2)} = H$$

$$\frac{dH}{dz} = \frac{Ia^2}{2} \left[-3z(z^2 + a^2)^{-\frac{5}{2}} + 3((d-z)((d-z)^2 + a^2)^{-\frac{5}{2}}) \right] = 0$$

$$\frac{-3z}{(z^2 + a^2)^{\frac{5}{2}}} + \frac{3(d-z)}{[(d-z)^2 + a^2]^{\frac{5}{2}}} = 0$$

$$z = \frac{d}{2}$$

۲۳- مطلوب است محاسبه ی شدت میدان الکتریکی ناشی از کره ی بارداری به

شعاع a ، با چگالی یکنواخت ρ_v در نقطه $P(.,.,z)$ در شرایط خلا. $(z > a)$

حل: مرکز کره را مبدا مختصات فرض می کنیم ، مولفه های x, y میدان \vec{E} در نقطه ی $P(0,0,z)$ ، بدلیل تقارن یکدیگر را خنثی کرده بنابراین \vec{E} فقط در جهت z مولفه خواهد داشت.

$$\overline{dE} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v d\upsilon}{R^2} \hat{a}_R$$

$$d\upsilon = r_s^2 \sin \theta \, d\theta \, dr_s \, d\phi$$

اگر تمام متغیرها را ثابت نگه داریم و ϕ را از 0 تا 2π تغییر دهیم. یک دیسک خواهیم

داشت که میدان مربوط به آن، به دلیل تقارن فقط در امتداد z است. پس برای بدست

آوردن مولفه \overline{dE}_z :

$$\overline{dE}_z = \overline{dE} \cos \alpha = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v d\upsilon}{R^2} \cos \alpha = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v r_s^2 \sin \theta \, d\theta \, dr_s \, d\phi}{R^2} \cos \alpha$$

برای حل عبارت بالا نیاز به حل سه انتگرال است. انتگرال اول مربوط به ϕ است که در

فاصله 0 تا 2π گرفته می شود. برای حل دو انتگرال دیگر مناسب است که R و r_s را به

عنوان متغیرهای مستقل در نظر بگیریم. با استفاده از شکل می توانیم بنویسیم:

$$r_s^2 = z^2 + R^2 - 2zR \cos \alpha$$

$$R^2 = z^2 + r_s^2 - 2z r_s \cos \theta$$

بنابراین:

$$\cos \alpha = \frac{z^2 + R^2 - r_s^2}{2zR}$$

$$\cos \theta = \frac{z^2 + r_s^2 - R^2}{2z r_s}$$

با مشتق گیری از عبارت فوق بر حسب θ خواهیم داشت:

$$\sin \theta d\theta = \frac{RdR}{z r_s}$$

در محدوده ی $0 \leq \theta \leq \pi$ و $z - r_s \leq R \leq z + r_s$

$$\bar{E}_z = \hat{z} \frac{\rho_v}{8\pi\epsilon_0 z^2} \int_0^{2\pi} \int_{r_s=0}^{r_s=a} \int_{R=z-r_s}^{R=z+r_s} r_s \left(1 + \frac{z^2 - r_s^2}{R^2} \right) dR dr_s d\phi$$

حاصل این انتگرال برابر است با:

$$\bar{E}_z = \hat{z} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{\frac{4}{3}\pi a^3 \rho_v}{z^3} \right)$$

که در آن $\frac{4}{3}\pi a^3 \rho_v$ مقدار بار Q کره ای با شعاع a به چگالی ρ_v می باشد ، با باز نویسی

عبارت فوق و با تبدیل \hat{z} به \hat{r}_s و z به r_s خواهیم داشت:

$$\bar{E} = \hat{r}_s \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_s^2} \quad (Vm^{-1})$$

۲۴- مطلوبست میدان حاصل از دو قطبی الکتریکی در هر نقطه از فضا.

حل:

$$V = V_{-q} + V_{+q}$$

$$V_{+q} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_1}$$

$$V_{-q} = \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 R_2}$$

$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{R_2 - R_1}{R_2 R_1} \right)$$

اگر $R_2 - R_1 \cong d$ و $r_s \gg d$ نگاه داریم:

$$V = \frac{qd \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r_s^2}$$

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = - \left(\hat{r}_s \frac{\partial V}{\partial r_s} + \frac{\hat{\theta}}{r_s} \frac{\partial V}{\partial \theta} + \hat{\phi} \frac{\partial V}{r_s \sin \theta} \right)$$

$$\bar{E} = - \left(\hat{r}_s \frac{qd \cos \theta}{2\pi\epsilon_0 r_s^3} - \hat{\theta} \frac{qd \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r_s^3} \right)$$

$$\bar{E} = \frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r_s^3} (\hat{r}_s 2 \cos \theta - \hat{\theta} \sin \theta)$$

۲۵- کره ای فلزی به شعاع a در فضای آزاد هم مرکز با مبدا دارای پتانسیل v_0 است. انرژی پتانسیل الکتریکی کل سیستم $(2W)$ چه قدر است؟

$$v_0 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a}$$

$$W = \frac{1}{2} \int \rho \varphi dv$$

$$= \frac{1}{2} \int \rho_s v_0 ds$$

$$= \frac{1}{2} v_0 \int \rho_s ds = \frac{1}{2} v_0 q$$

$$q = v_0 (4\pi\epsilon_0 a)$$

$$W = 2\pi\epsilon_0 a v_0^2$$

۲۶- دو سیم پیچ مشابه هم محور ، هر یک دارای N دور و شعاع b ، در فاصله d از یکدیگر قراردارند. جریان I با جهت یکسان از هر دو سیم پیچ می گذرد.

چگالی شار مغناطیسی $\vec{B} = \hat{x}B$ را در نقطه دو سیم پیچ و فاصله یکسان از هر دو پیدا کنید.

حل:

چگالی شار مغناطیسی ناشی از یک حلقه جریان را می توان توسط قانون بیوساوار به دست آورد.

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{Id\vec{L} \times (\vec{R}_2 - \vec{R}_1)}{|\vec{R}_2 - \vec{R}_1|^3}$$

$$d\vec{L} = \hat{\phi} b d\phi \quad , \vec{R}_2 = \hat{z}z \quad , R_1 = \hat{r}b$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I b}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{d\phi \hat{\phi} \times (\hat{z} \frac{d}{2} - \hat{r}b)}{(z^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I b Z}{2(z^2 + b^2)^{\frac{3}{2}}}$$

برای این مسئله می توان از نتیجه بدست آمده کمک گرفت و نوشت:

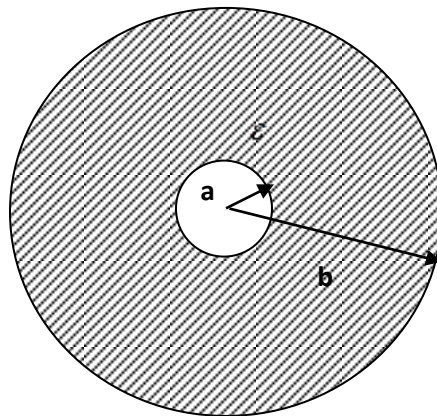
$$\vec{B} = \frac{\mu_0 N I b^2}{2} \left[\frac{1}{((x + d/2)^2 + b^2)^{3/2}} + \frac{1}{((\frac{d}{2} - x)^2 + b^2)^{3/2}} \right]$$

۲۷- عایق بین دو پوسته کروی هادی به شعاع های a و b نا همگن است و گذر دهی

آن به صورت $\epsilon = 3\epsilon r_s$ تغییر می کند. ظرفیت خازن حاصل را بیابید.

حل: بار $+Q$ را روی هادی داخل و $-Q$ را روی هادی بیرونی. میدان داخلی خازن را میابیم. با

توجه به تقارن مسئله و به کمک قانون گاوس به دست می آوریم.



$$\overline{D} = \frac{Q}{4\pi r_s^2} \hat{r}_s$$

$$\overline{E} = \frac{\overline{D}}{\epsilon} = \frac{q}{12\pi\epsilon.r_s^3} \hat{r}_s$$

حال اختلاف پتانسیل بین دو هادی را می یابیم.

علاوى فر-الدرمى

$$V_a - V_b = -\int \bar{E} \cdot d\bar{L}$$

$$V_a - V_b = -\frac{Q}{12\pi\epsilon} \int_a^b \frac{dr_s}{r_s^3} = \frac{Q}{24\pi\epsilon} \left[\frac{1}{a^2} - \frac{1}{b^2} \right]$$

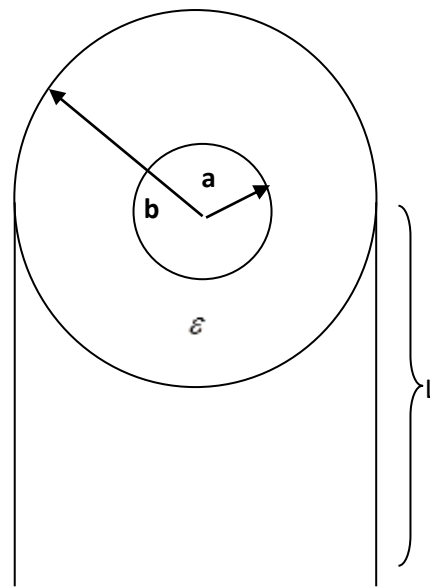
$$C = \frac{Q}{V_a - V_b} = 24\pi\epsilon \cdot \frac{b^2 a^2}{b^2 - a^2}$$

۲۸- دو پوسته استوانه هادی هم محور یک خازن را تشکیل می دهند. ظرفیت را

$$\epsilon_R = 2 + \frac{4}{rc} \quad \text{مطابق مشکل بیابید.}$$

حل:

بار Q را روی هادی داخلی قرار می دهیم



$$\bar{D} = \hat{r}_c \frac{Q}{2\pi L r_c}$$

$$\bar{E} = \frac{\bar{D}}{\epsilon \cdot \epsilon_R} = \frac{Q}{2\pi \epsilon \cdot L} \frac{1}{4 + 2r_c} \hat{r}_c$$

$$V = - \int_a^b \bar{E} \cdot d\bar{L} =$$

$$V = - \frac{Q}{4\pi\epsilon L} \int_a^b \frac{dr_c}{2 + r_c} = \frac{Q}{4\pi\epsilon L} \ln\left(\frac{b+2}{a+2}\right)$$

$$C = \frac{Q}{V}$$

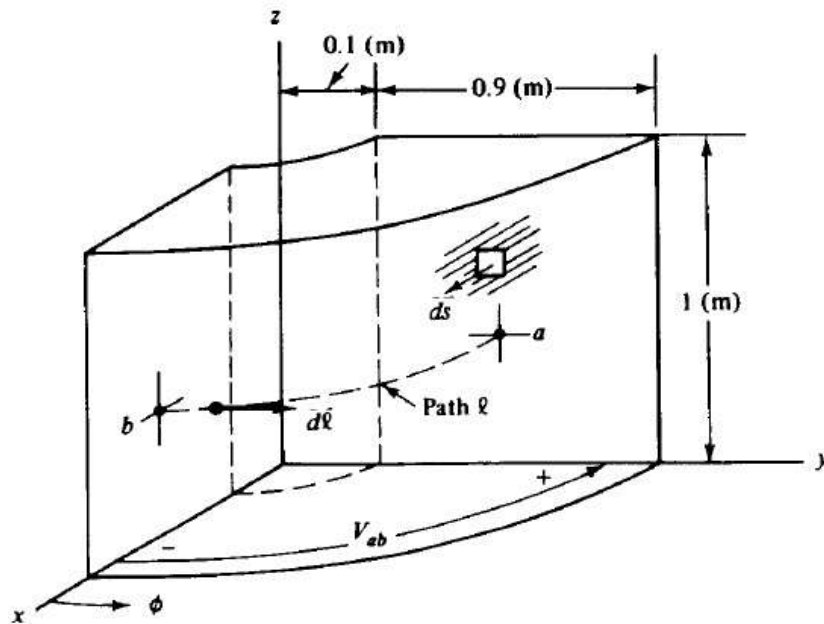
$$C = 4\pi\epsilon \cdot L / \ln\left(\frac{b+2}{a+2}\right)$$

۲۹- مطلوب است محاسبه ی مقاومت بین سطوح

الف) $\varphi = 0$ و $\varphi = \frac{\pi}{2}$ که $V_{\varphi=\frac{\pi}{2}} = 0$

ب) $z = 0$ و $z = z$ که $V_{z=0} = 0$

پ) $r_c = b$ و $r_c = a$ که $V_{r_c=a} = 0$



حل:

الف) روش اول:

$$\nabla^2 V = 0$$

$$\nabla^2 V = \frac{1}{r_c^2} \frac{\partial^2 V}{\partial \varphi^2} = 0$$

$$\frac{\partial^2 V}{\partial \varphi^2} = 0$$

عادی فر-الدرمی

$$\frac{dV}{d\varphi} = A$$

$$V = A\varphi + B$$

$$V_a = B$$

$$V_b = A\frac{\pi}{2} + B = 0$$

$$A = -\frac{2}{\pi}V_a$$

$$V = -\frac{2}{\pi}V_a\varphi + V_a = V_a\left(1 - \frac{2}{\pi}\varphi\right)$$

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = -\hat{\varphi} \frac{1}{r_c} \frac{\partial V}{\partial \varphi}$$

$$\bar{E} = -\hat{\varphi} \frac{1}{r_c} \left(-\frac{2}{\pi} V_a \right)$$

$$\bar{E} = \hat{\varphi} \frac{2}{\pi} \frac{V_a}{r_c}$$

$$\bar{J} = \sigma \bar{E}$$

$$\bar{J} = \hat{\varphi} \frac{2\sigma}{\pi} \frac{V_a}{r_c}$$

$$I = \int \bar{J} \cdot \overline{ds}$$

عادی فر-الدرمی

$$I = \int \left(\hat{\phi} \frac{2\sigma V_a}{\pi r_c} \right) \cdot (\hat{\phi} dr_c dz)$$

$$I = \frac{2\sigma}{\pi} V_a h \ln \left(\frac{a}{b} \right)$$

$$R = \frac{V}{I} = \frac{V_a - V_b}{I}$$

$$R = \frac{V_a}{\frac{2\sigma}{\pi} V_a h \ln \left(\frac{a}{b} \right)}$$

$$R = \frac{\pi}{2\sigma} \frac{1}{h \ln \left(\frac{a}{b} \right)}$$

الف) روش دوم:

$$G = \int \frac{\sigma ds}{l_s}$$

$$G = \sigma \int_0^h \int_a^b \frac{dr_c dz}{r_c \left(\frac{\pi}{2} \right)} = \frac{2\sigma}{\pi} h \ln \left(\frac{a}{b} \right)$$

$$R = \frac{1}{G} = \frac{\pi}{2\sigma} \frac{1}{h \ln \left(\frac{a}{b} \right)}$$

الف) روش سوم:

$$R = \int \frac{dl}{\sigma S_l} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{r_c d\varphi}{\sigma S_l}$$

$$R = \frac{\pi}{2\sigma} \frac{1}{h \ln\left(\frac{a}{b}\right)}$$

ب) روش اول:

$$\nabla^2 V = 0$$

$$\nabla^2 V = \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

$$\frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

$$\frac{dV}{dz} = A$$

$$V = Az + B$$

$$V_b = B = 0$$

$$V_a = Ah + B = 0$$

$$A = \frac{V_a}{h}$$

$$V = \frac{V_a}{h} z$$

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = -\hat{z} \frac{\partial V}{\partial z}$$

$$\bar{E} = -\hat{z} \left(\frac{V_a}{h} \right)$$

$$\bar{J} = \sigma \bar{E}$$

عادی فر-الدرمی

$$\bar{J} = -\hat{z}\sigma\left(\frac{V_a}{h}\right)$$

$$I = \int \bar{J} \cdot \overline{ds}$$

$$I = \int \left(-\hat{z}\sigma\left(\frac{V_a}{h}\right) \right) \cdot (\hat{z}r_c dr_c d\varphi)$$

$$I = \frac{\sigma V_a \pi}{2h} \left(\frac{b^2}{2} - \frac{a^2}{2} \right)$$

$$R = \frac{V}{I} = \frac{V_a - V_b}{I}$$

$$R = \frac{V_a}{\frac{\sigma V_a \pi}{2h} \left(\frac{b^2}{2} - \frac{a^2}{2} \right)}$$

$$R = \frac{1}{\sigma \pi} \frac{2h}{\left(\frac{b^2}{2} - \frac{a^2}{2} \right)}$$

ب) روش دوم:

$$R = \int \frac{dl}{\sigma S_l} = \int_0^h \frac{dz}{\sigma \frac{1}{4} (b^2 - a^2)}$$

$$R = \frac{1}{\pi \sigma} \frac{2h}{\left(\frac{b^2}{2} - \frac{a^2}{2} \right)}$$

ب) روش سوم:

عادی فر-الدینی

$$G = \int \frac{\sigma ds}{l_s}$$

$$G = \sigma \int_0^h \int_a^b \frac{r_c dr_c d\varphi}{h} = \frac{2\sigma\pi \left(\frac{b^2}{2} - \frac{a^2}{2} \right)}{2h}$$

$$R = \frac{1}{G} = \frac{1}{\pi\sigma} \frac{2h}{\left(\frac{b^2}{2} - \frac{a^2}{2} \right)}$$

ج) روش اول:

$$\nabla^2 V = 0$$

$$\nabla^2 V = \frac{1}{r_c} \frac{\partial}{\partial r_c} \left(r_c \frac{\partial V}{\partial r_c} \right) = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial r_c} \left(r_c \frac{\partial V}{\partial r_c} \right) = 0$$

$$r_c \frac{\partial V}{\partial r_c} = A$$

$$V = A \ln r_c + B$$

$$V_b = A \ln b + B$$

$$V_a = A \ln a + B = 0$$

$$A = \frac{V_b}{\ln \left(\frac{b}{a} \right)}$$

علاوى فر-الدرى

$$B = \frac{-V_b}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)} \ln a$$

$$V = \frac{V_b}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)} \ln\left(\frac{r_c}{a}\right)$$

$$\bar{E} = -\nabla V$$

$$\bar{E} = -\hat{r}_c \frac{1}{r_c} \frac{V_b}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

$$\bar{J} = \sigma \bar{E}$$

$$\bar{J} = -\hat{r}_c \frac{1}{r_c} \frac{\sigma V_b}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

$$I = \int \bar{J} \cdot \overline{ds}$$

$$I = \int \left(-\hat{r}_c \frac{1}{r_c} \frac{\sigma V_b}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)} \right) \cdot (\hat{r}_c d\varphi dz)$$

$$I = \frac{V_b h}{\ln\left(\frac{a}{b}\right)} \frac{\pi \sigma}{2}$$

$$R = \frac{V}{I} = \frac{V_a - V_b}{I}$$

$$R = \frac{V_b}{\frac{V_b h}{\ln\left(\frac{a}{b}\right)} \frac{\pi \sigma}{2}}$$

$$R = \frac{2}{\pi h \sigma} \ln\left(\frac{a}{b}\right)$$

ج) روش دوم:

$$G = \int \frac{\sigma ds}{l_s}$$

$$G = \sigma \int_0^h \int_a^b \frac{dr_c dz}{r_c} = \frac{\pi \sigma h}{2} \frac{1}{\ln\left(\frac{a}{b}\right)}$$

$$R = \frac{1}{G} = \frac{2}{\pi h \sigma} \ln\left(\frac{a}{b}\right)$$

ج) روش سوم:

$$R = \int \frac{dl}{\sigma S_l} = \int_a^b \frac{2 dr_c}{\sigma \pi r h}$$

$$R = \frac{2}{\pi h \sigma} \ln\left(\frac{a}{b}\right)$$