

Övningstenta i Elektromagnetisk fältteori,

2014-11-29 kl. 8.30-12.30

Kurskod EEF031

Tillåtna hjälpmedel: BETA, Physics Handbook,
Formelsamling i Elektromagnetisk fältteori.
Valfri kalkylator, minnet
måste raderas innan tentamensstart.
Inga egna anteckningar utöver egna formler på sista
bladet i formelsamlingen i elektromagnetisk fältteori

Förfrågningar: Jinlin Liu, tel. 073-58 59 548

Examinator: Andreas Fhager, tel. 076-125 70 12

Lösningar: Anslås på kursens hemsida

Resultatet: Distribueras på föreläsning

Granskning: Plats och tid annonseras på kurshemsidan

Till tentan: Elektrostatiken (tal 1 och 2) och Magnetostatiken (tal 3 och 4) bedöms
var för sig och poängen tillgodoräknas separat på tentan. Även teoridel och
problemdel räknas separat. Duggaresultatet räknas om till en procentsats av
maxpoängen och respektive tal på tentan kan om så önskas hoppas över med lika
många procent av maxpoängen tillgodo. Om man trots poäng tillgodo från duggan
väljer att räkna motsvarande tal på tentan gäller bästa resultatet. Resultat från duggan
gäller på ordinarie tenta och de två närmast därpå följande omtentamina.

OBS!

Svaren på förståelsedelen skall ges direkt på tesen som ska lämnas in

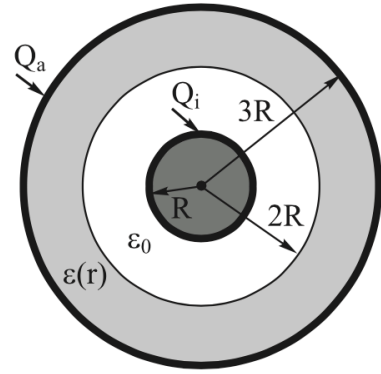
Förståelsefrågorna besvaras genom att markera en av rutorna efter varje
påstående till höger. En och endast en ruta på varje rad skall markeras.
De tre svarsalternativen (från vänster till höger är) Rätt, Vet ej och Fel.
Riktigt svar ger +0.2 poäng oriktigt svar ger -0.2 p. Vet ej är neutralt och
ger noll poäng. Förståelseuppgifterna ger maximalt 1 poäng och lägst -
1 poäng och man kan därför få 1 poäng även med ett vet ej svar.

Anonym kod:

1 Elektrostatik

Problemlösningsdel (8 poäng)

En sfärisk kondensator ser ut som i figuren till höger. Innelektroden och yttrelektroden består av sfäriska, koncentriska metallskal, med radie R respektive $3R$. Områdena $0 < r < R$ och $R < r < 2R$ består av vakuum, området $2R < r < 3R$ består av ett material med en rumsberoende permittivitet enligt uttrycket, $\epsilon_r = \epsilon_0 (9R^2) / r^2$, och utanför ytterskalet finns också vakuum. Vidare ligger det på respektive skal laddningen $Q_i > 0$ och Q_a . Det gäller även att $(|Q_i| = |Q_a| = Q)$.



- A) Beräkna E-fältet i området $0 < r < 4R$.
- B) Beräkna D-fältet i området $0 < r < 4R$.
- C) Beräkna P-fältet i området $0 < r < 4R$.
- D) Beräkna polarisationsladdningstätheten, ρ_v , i området $R < r < 3R$.
- E) Beräkna polarisationsyt-laddningstätheten, ρ_{ps} , vid $r = 2R$ och $r = 3R$.

Förståelsedel (4 poäng)

f) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Det inre och det yttre metallskalet i problemlösningsdelen ovan påverkar varandra med en kraft. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Ytan av det inre skalet, vid $r = 2R$, i problemlösningsdelen ovan påverkas av en kraft. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger bland annat på Gauss lag. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger bland annat på att B-fältet är källfritt. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger bland annat på att E-fältet är rotationsfritt. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger bland annat på att rotationen av B-fältet är lika med den fria strömtätheten gånger permeabiliteten. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

g) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Den elektromagnetiska fältteori är ett exempel på en makroskopisk teori. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I en makroskopisk teori måste rymdladdningsfördelningar alltid vara konstanta i rummet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I en makroskopisk teori kan vi inte använda oss av differentialkalkyl. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Historiskt sett har den elektromagnetiska fältteori har uppkommit genom härledning av Maxwells postulat från en mer fundamental fysikalisk teori som sedan har verifierats i ett antal experiment. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Det elektriska fältet definieras utifrån en kraftverkan på en testladdning. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Kontinuitetsekvationen gäller inte alltid utan den elektromagnetiska teorin rymmer även fall där laddning kan förstöras. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

h) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

- | | ja | ? | nej |
|---|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Enheten för det elektriska fältet är V/m^2 . | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den elektriska potentialen är en skalär. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| På stort avstånd från en linjeladdning avtar E-fältet som $1/R^2$ | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| På stort avstånd från en linjeladdning avtar potentialen som $1/R$ | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Det elektrostatiska fältet i ett dielektrisk material, dvs ett material med relativ permittivitet $\epsilon_r > 1,0$, är alltid lika med noll. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Vakuum har den relativa permittiviteten $\epsilon_r = 0,0$ | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

i) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

- | | ja | ? | nej |
|---|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Poissons ekvation kan ha mer än en lösning som uppfyller givna randvillkor. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Speglingsmetoden kan användas för att lösa Poissons ekvation i godtycklig geometri. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Speglingsmetoden kan användas för spegling i oändligt stora, oändligt gott ledande plan. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Det finns tillfällen då Poissons ekvation motsäger de två elektrostatiska postulaten. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Poissons ekvation kan endast användas för att lösa problem i homogena material, dvs då ϵ_r är konstant i rummet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Laplaces ekvation formuleras i termer av E-fältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

2 Elektrostatik

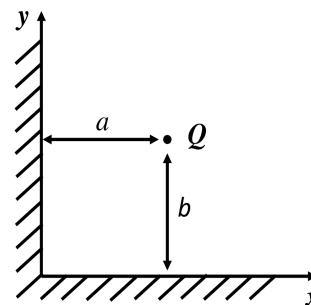
Problemlösningsdel (8 poäng)

Två oändligt stora halvplan bildar ett hörn, med 90 graders vinkel. En punktladdning med laddningen Q placeras enligt figuren.

A) Bilda ett ekvivalent problem med hjälp av spegelladdningar, skissa i en bild vilka laddningar som behövs och var de ska placeras.

B) Ta fram ett uttryck på den elektriska fältstyrkan samt potentialen i kvadranten som visas i figuren.

C) Skissa fältlinjerna och ekvipotentialytorna i en figur.



Förståelsedel (4 poäng)

b) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

Gauss lag på punktform och Gauss lag på integralform är helt ekvivalenta och beskriver helt ekvivalent fysik.

Man kan härleda postulatet om rotationen på E-fältet utifrån postulatet om divergens.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bland annat** på Gauss lag.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bland annat** på att B-fältet är källfritt.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bland annat** på att E-fältet är källfritt.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bland annat** på att rotationen av B-fältet är lika med den fria strömtätheten gånger permeabiliteten.

c) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja **?** **nej**

Källan till förskjutningsfältet D är polarisationsladdningarna.

Sambandet $D = \epsilon E$ mellan E- och D-fältet följer från postulaten i elektrostatiken.

Polarisationsfältet P är alltid proportionellt beroende av E-fältet.

Dielektriska materialegenskaper modelleras med hjälp av elektriska strömmar.

För att göra en övre uppskattning av resistansen antar man en approximativ strömfördelning.

För att göra en undre uppskattning av resistansen antar man en approximativ potentialfördelning.

d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja **?** **nej**

En elektrisk potential kan definieras tack vare att divergensen av E-fältet är nollskild.

En elektrisk potential kan definieras tack vare att E-fältet är rotationsfritt.

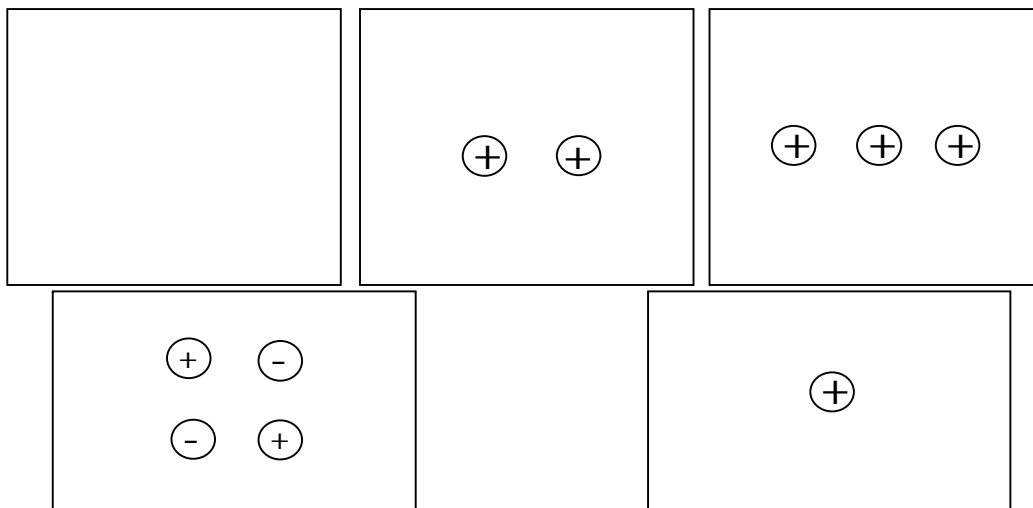
Den elektriska potentialen kan definieras som $E = -\nabla V$.

Den elektriska potentialen kan definieras som $E = \nabla V$.

Om vi använder $E = -\nabla V$ som definition av potentialen betyder det att om man rör en positiv testladdning i riktning mot E-fältslinjerna så kommer potentialen att öka.

Den elektrostatiska potentialen är en skalär storhet.

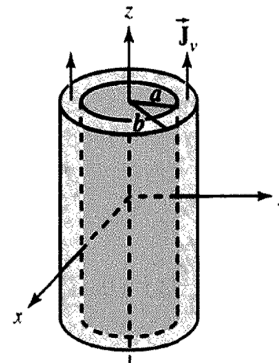
f) Skissa fältlinjerna runt följande laddningsfördelningar. Alla bilder visar olika konfigurationer av positivt och negativt laddade linjeladdningar. För poäng ska det principiella utseendet vara korrekt i hela det markerade kvadratiska området för respektive konfiguration. (1 poäng)



3 Magnetostatik

Problemlösningsdel (8 poäng)

En mycket lång rak och ihållig ledare ligger längs med z-axeln. Ledaren har innerradie a och ytterradie b , och i ledaren går strömmen I i positiva z-axelns riktning, (se figur). Antag homogen strömfördelning i skalet.



- A) Beräkna strömtäthetsfältet, J_v i figuren.
- B) Beräkna B-fältet till storlek och riktning i alla punkter i koordinatsystemet.

Förståelsedel (4 poäng)

c) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

	ja	?	nej
Om man lägger ett magnetiskt material med relativa permeabiliteten μ_r i centrum av ledaren (där $r < a$) kommer B-fältet i området $r > b$ att påverkas.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Om man lägger ett magnetiskt material med relativa permeabiliteten μ_r i centrum av ledaren (där $r < a$) kommer B-fältet i området $r < a$ att påverkas.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Om man lägger ett magnetiskt material med relativa permeabiliteten μ_r och tjockleken c utanför ledaren (där $b < r < b+c$) kommer B-fältet i området $r > b+c$ att påverkas.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Om man lägger ett magnetiskt material med relativa permeabiliteten μ_r och tjockleken c utanför ledaren (där $b < r < b+c$) kommer B-fältet i området $b < r < b+c$ att påverkas.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger endast på att B-fältet är källfritt.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger endast på att rotationen av B-fältet är lika med den fria strömtätheten gånger permeabiliteten.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>

d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

	ja	?	nej
Enheten för det magnetiska fältet är A/m.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Det magnetiska fältstyrkan, B , är en vektorstorhet.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Det existerar magnetiska laddningar.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Den magnetiska vektorpotentialen är en skalär storhet.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Den magnetiska vektorpotentialen kan definieras tack vara att divergensen av B-fältet är noll.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
De magnetostatiska postulaten på punktform och på integralform uttrycker egentligen samma sak.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>

e) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

	ja	?	nej
Laddningar i rörelse som <i>endast</i> utsätts för ett B-fält <i>kan</i> påverkas av en kraft.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Laddningar som rör sig <i>parallellt</i> med B-fältslinjerna utsätts för en kraft.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Laddningar i rörelse som <i>endast</i> utsätts för ett E-fält påverkas av en kraft.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Laddningar i <i>vila</i> som <i>endast</i> utsätts för ett B-fält <i>kan</i> påverkas av en kraft.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Det magnetiska flödet genom en yta kan beräknas som en linjeintegral av den magnetiska vektorpotentialen längs den slinga som begränsar ytan.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Lorentzkraften beror på B- och E-fältet.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>

f) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

	ja	?	nej
Man kan välja divergensen av den magnetiska vektorpotentialen fritt	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
En laddad partikel i vila påverkas av en kraft som är proportionell mot magnetfältet	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Varje komponent av den magnetiska vektorpotentialen uppfyller Poissons ekvation	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Det magnetiska flödet genom en yta kan beräknas som en linjeintegral av den magnetiska vektorpotentialen längs den slinga som begränsar ytan.	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Den magnetiska susceptibiliteten uttrycker förhållandet mellan magnetiseringsfältet och B-fältet	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>
Man kan härleda Amperes lag utifrån att magnetfältet är källfritt	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>	<input type="checkbox"/>

Solutions:

A). Applying Gauss's law:

$$\oint_{\partial V} \vec{E}(\vec{r}) d\vec{a} = \frac{Q}{\epsilon}$$

① $0 < r \leq R$

Because electric charge distribute only on the surface of the inner conductor, thus,

$$\oint_{\partial V} \vec{E}(\vec{r}) d\vec{a} = \frac{0}{\epsilon} \Rightarrow \vec{E}(\vec{r}) = 0$$

② $R < r \leq 2R$.

$$\vec{E}(\vec{r}) = E \hat{r}$$

$$4\pi \cdot r^2 \cdot E = \frac{Q_i}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{Q_i}{4\pi \epsilon_0 r^2}$$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{Q_i}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

③ $2R < r \leq 3R$

$$\left. \begin{aligned} 4\pi r^2 \cdot E &= \frac{Q_i}{\epsilon_r} \\ r^2 &= \frac{9\epsilon_0 R^2}{\epsilon_r} \end{aligned} \right\} \Rightarrow E = \frac{Q_i}{36\pi \epsilon_0 R^2}$$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{Q_i}{36\pi \epsilon_0 R^2} \hat{r}$$

④ $3R < r \leq 4R$

$$\vec{E} = 0$$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \begin{cases} 0, & 0 < r \leq R \\ \frac{Q_i}{4\pi\epsilon_0 r^2}, & R < r \leq 2R \\ \frac{Q_i}{36\pi\epsilon_0 R^2}, & 2R \leq r < 3R \\ 0, & 3R \leq r < 4R. \end{cases}$$

(B) $\vec{D}(\vec{r}) = \epsilon \vec{E}(\vec{r})$

For $0 < r \leq R$

$$\vec{D}(\vec{r}) = 0.$$

For $R \leq r < 3R$

$$\vec{D}(\vec{r}) = \frac{Q_i}{4\pi r^2} \hat{r}.$$

For $3R \leq r < 4R$

$$\vec{D}(\vec{r}) = 0.$$

$$\vec{D}(\vec{r}) = \begin{cases} 0, & 0 \leq r < R. \\ \frac{Q_i}{4\pi r^2} \hat{r}, & R < r \leq 3R \\ 0, & 3R \leq r < 4R. \end{cases}$$

$$c) \vec{P} = \epsilon_0 \cdot \chi_{rel} \cdot \vec{E}(r) \quad \text{with } \chi_{rel} = \epsilon_{relative} - 1.$$

$$0 < r < 2R$$

$$\vec{P} = 0.$$

$$2R \leq r < 3R$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \left(\frac{9R^2}{r^2} - 1 \right) \cdot \vec{E}(r)$$

$$= \epsilon_0 \left(\frac{9R^2}{r^2} - 1 \right) \frac{Q_i}{4\pi\epsilon_0 9R^2} \hat{r}$$

$$= \frac{Q_i}{4\pi} \left(\frac{1}{r^2} - \frac{1}{9R^2} \right) \hat{r}.$$

$$3R < r < 4R$$

$$\vec{P} = 0.$$

$$\vec{P} = \begin{cases} 0, & 0 < r < 2R. \\ \frac{Q_i}{4\pi} \left(\frac{1}{r^2} - \frac{1}{9R^2} \right) \hat{r}, & 2R \leq r < 3R \\ 0, & 3R \leq r < 4R \end{cases}$$

$$d) \quad \mathcal{J}_v = -\nabla \cdot \vec{p}$$

Pay attention.

In spherical coordinates.

$$\nabla \cdot \vec{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (A_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi}$$

Here

$$\begin{aligned} \mathcal{J}_v &= -\nabla \cdot \vec{p} \\ &= -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \left(\frac{1}{r^2} - \frac{1}{9R^2} \right) \right) \\ &= \frac{1}{r^2} \frac{Q_i}{4\pi} \cdot 2r \cdot \frac{1}{9R^2} \\ &= \frac{Q_i}{18\pi \cdot r \cdot R^2} \end{aligned}$$

$$E) \oint_{ps, 2R} =$$

$$-(\vec{p}(r \rightarrow 2R_+) - \vec{p}(r \rightarrow 2R_-)) \cdot \hat{r}$$

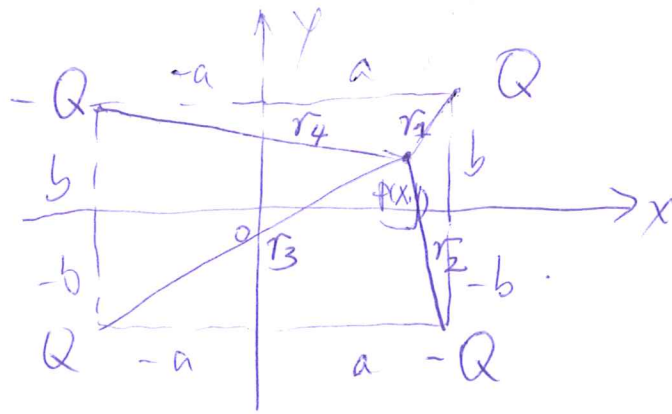
$$\text{while } \vec{p}(r \rightarrow 2R_-) = 0.$$

$$\begin{aligned} \oint_{ps, 2R} &= -\vec{p}(r \rightarrow 2R_+) \cdot \hat{r} \\ &= -\frac{5Qi}{4\pi \cdot 36 \cdot R^2}. \end{aligned}$$

$$\oint_{ps, 3R} = \vec{p}(r \rightarrow 3R_-) = 0.$$

2

(A)



$$(B) \quad \psi = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} + \frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_4} \right)$$

where

$$r_1 = \sqrt{(x-a)^2 + (y-b)^2}$$

$$r_2 = \sqrt{(x-a)^2 + (y+b)^2}$$

$$r_3 = \sqrt{(x+a)^2 + (y+b)^2}$$

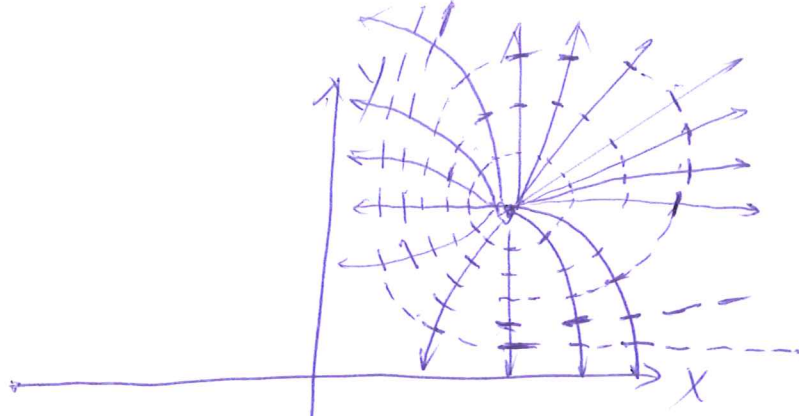
$$r_4 = \sqrt{(x+a)^2 + (y-b)^2}$$

$$\vec{E} = -\nabla\psi = \frac{\partial\psi}{\partial x} \hat{x} - \frac{\partial\psi}{\partial y} \hat{y}$$

$$= \hat{x} \frac{Q}{4\pi\epsilon} \left[-\frac{x-a}{r_1^3} + \frac{x-a}{r_2^3} - \frac{x+a}{r_3^3} + \right.$$

$$\left. \frac{x+a}{r_4^3} \right] + \hat{y} \frac{Q}{4\pi\epsilon} \left[-\frac{y-b}{r_1^3} + \frac{y+b}{r_2^3} - \frac{y+b}{r_3^3} + \frac{y-b}{r_4^3} \right]$$

c)



E field
→

Potential

(3) (A)

$$\text{Area } A = \pi b^2 - \pi a^2$$

$$= \pi(b^2 - a^2)$$
$$\vec{J}_v = \frac{I}{\pi(b^2 - a^2)} \hat{z}$$

(B) (1) $0 < r \leq a$.

$$\vec{H} = 0$$

(2) $a < r \leq b$

$$I_{\text{enclosed}} = \oint_{\partial V} \vec{J}_v \cdot d\vec{a}$$

$$= \frac{I}{\pi^2(b^2 - a^2)} \int_a^r r dr \int_0^{2\pi} d\phi$$

$$= \frac{I(r^2 - a^2)}{b^2 - a^2}$$

$$\oint_c \vec{H} \cdot d\vec{l} = 2\pi r H_\phi$$

$$\vec{H} = \frac{I}{2\pi r} \left[\frac{r^2 - a^2}{b^2 - a^2} \right] \hat{\phi} \quad a < r \leq b$$

(3) $r \geq b$.

$$\vec{H} = \frac{I}{2\pi r} \hat{\phi}$$

(4) The magnetic force acting on the section of the wire from $x = -(a+L)$ to $x = -a$.

$$\vec{F}_1 = \int_{-(a+L)}^{-a} IB(\hat{x} \times \hat{z}) dx$$

$$= -BIL\hat{y}.$$

Similarly, the magnetic force by the section of the wire from $x = a$ to $x = a+L$ is

$$\vec{F}_2 = -BIL\hat{y}$$

The magnetic force acting on the semicircular of radius a

$$\text{is } \vec{F}_3 = \int_{\pi}^0 IB(-\hat{\phi} \times \hat{z}) a d\phi$$

$$= - \int_{\pi}^0 \hat{\phi} B I a d\phi$$

$$= B I a \int_0^{\pi} (\hat{x} \cos\phi + \hat{y} \sin\phi) d\phi$$

$$= -2B I a \hat{y}.$$

The total magnetic force on the whole wire is.

$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3 = -2IB(a+L)\hat{y}$$

Notice!

The interesting point is that the total magnetic force acting on the bent wire is the same as that acting on a straight wire of length $2(L+a)$.