

Source point

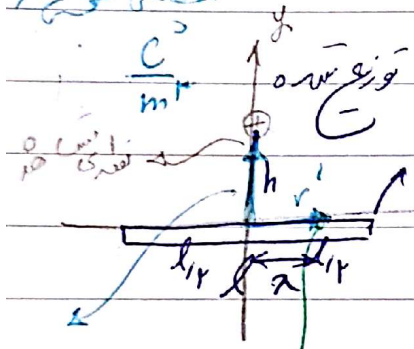
$$dE = \frac{dq (r-r')}{r^2 \epsilon_0 |r-r'|^3}$$

$$E = \int \frac{dq (r-r')}{r^2 \epsilon_0 |r-r'|^3}$$

$\frac{C}{m}$ ,  $\frac{C}{m^2}$

توزیع بار: انتگرال گرفتن از یک مقدار میدان الکتریکی است (توزیع بار)  $\rho$  (توزیع بار حجمی)  $\sigma$  (توزیع بار سطحی)  $\lambda$  (توزیع بار خطی)  $\frac{C}{m}$   $\frac{C}{m^2}$   $\frac{C}{m}$   $\frac{C}{m^2}$   $\frac{C}{m}$   $\frac{C}{m^2}$

توزیع بار



$$\lambda = \frac{Q}{L}$$

$$\vec{r} = x\vec{i} + h\vec{j}$$

$$\vec{r} = x'\vec{i} + h\vec{j}$$

$$dq = \lambda dx$$

$$\vec{r} - \vec{r}' = x\vec{i} + h\vec{j}$$

$$|r-r'| = \sqrt{x^2 + h^2}$$

$$E = \frac{1}{r^2 \epsilon_0} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{\lambda dx (-x\vec{i} + h\vec{j})}{(x^2 + h^2)^{3/2}}$$

$$dq = \lambda dx$$

$$\vec{E} = -\frac{\lambda}{r^2 \epsilon_0} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{x dx}{(x^2 + h^2)^{3/2}} \vec{i} + \frac{\lambda h}{r^2 \epsilon_0} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{dx}{(x^2 + h^2)^{3/2}} \vec{j}$$

$$= \frac{\lambda h}{r^2 \epsilon_0} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{dx}{(x^2 + h^2)^{3/2}} \vec{j}$$



$\Rightarrow$

$$\int \frac{dx}{(x^2+h^2)^{n/2}} = \int \frac{h \cdot \sec^r u \, du}{h^r \sec^r u} = \frac{1}{h^r} \int \frac{du}{\sec u} = \frac{1}{h^r} \int \cos u \, du$$

$$\begin{aligned} x &= h \tan u \\ \frac{dx}{h} &= \sec^2 u \, du \\ \frac{1}{h^r} \frac{\tan u}{\sqrt{1+\tan^2 u}} &= \frac{1}{h^r} \frac{\tan u}{\sec u} = \frac{1}{h^r} \frac{\sin u}{1} \end{aligned}$$

$$\vec{E} = \frac{\lambda h}{\epsilon \pi \epsilon_0} \hat{j} \frac{1}{h^r} \frac{x}{\sqrt{x^2+h^2}} \Big|_{-L/2}^{L/2} = \frac{\lambda h}{\epsilon \pi \epsilon_0} \hat{j} \frac{1}{h^r} = \frac{\lambda}{\epsilon \pi \epsilon_0} \hat{j}$$

$$E_y = \vec{E} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 h} \frac{L}{\sqrt{L^2+h^2}} \hat{j}$$

$$|2L = Q|$$

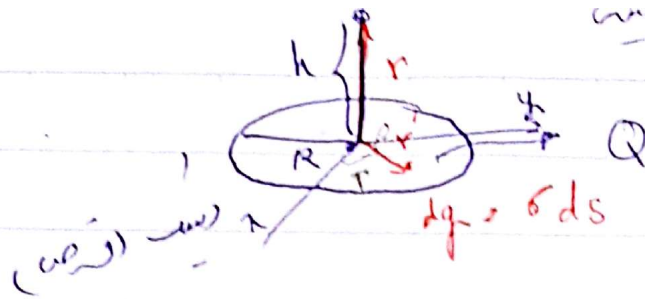
$$\vec{E} = E_y =$$

$$E = E_y = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 h} \frac{L}{\sqrt{L^2+h^2}} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 h}$$

→ wenn  $L \gg h$  dann  $\sqrt{L^2+h^2} \approx L$  : unendliche Ebene







uniformly charged disk

$$\text{Coulomb's } \oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q}{\epsilon_0} = \frac{Q}{\pi R^2}$$

$$\vec{r} = h \vec{k}$$

$$dq = \sigma ds = \sigma \rho d\rho d\phi$$

$$\vec{r}' = \rho \cos\phi \vec{i} + \rho \sin\phi \vec{j}$$

$$\vec{r} - \vec{r}' = -\rho \cos\phi \vec{i} - \rho \sin\phi \vec{j} + h \vec{k}$$

$$|\vec{r} - \vec{r}'| = \sqrt{\rho^2 + h^2}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{2\pi} \int_0^R \sigma \rho d\rho d\phi (-\rho \cos\phi \vec{i} - \rho \sin\phi \vec{j} + h \vec{k})$$

$$\frac{-\sigma}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{2\pi} \cos\phi d\phi \int_0^R \frac{\rho^2 d\rho}{(\rho^2 + h^2)^{3/2}} - \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{2\pi} \sin\phi d\phi \int_0^R \frac{\rho^2 d\rho}{(\rho^2 + h^2)^{3/2}}$$

$$+ \frac{\sigma h}{4\pi\epsilon_0} \vec{k} \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^R \frac{\rho d\rho}{(\rho^2 + h^2)^{3/2}}$$

$$\vec{E} = \frac{\sigma h}{4\pi\epsilon_0} \vec{k} \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^R \frac{\rho d\rho}{(\rho^2 + h^2)^{3/2}} = \int \frac{u du}{u^3} = \int \frac{du}{u^2} = -\frac{1}{u} = \frac{-1}{\sqrt{\rho^2 + h^2}}$$

$$\rho^2 + h^2 = u^2 \Rightarrow \rho d\rho = u du$$

$$\vec{E} = \frac{\sigma h}{r \epsilon_0} \vec{k} \left( \frac{-1}{\sqrt{r^2 + h^2}} \right) \Big|_0^R = \frac{\sigma h}{r \epsilon_0} \vec{k} \left( \frac{1}{h} - \frac{1}{\sqrt{R^2 + h^2}} \right) \Rightarrow$$

$$\vec{E} = \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left( 1 - \frac{h}{\sqrt{R^2 + h^2}} \right) \vec{k}$$

$$E = E_z = \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left( 1 - \frac{h}{\sqrt{R^2 + h^2}} \right)$$

! شتاع رسته دس جابجی کنی لند

(R → ∞) جزیء لاری نیکی است

$$E = E_z = \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left( 1 - \frac{h}{\sqrt{R^2 + h^2}} \right) = \frac{\sigma}{r \epsilon_0}$$

په جابجی (h) از جزیء لاری نیکی است (h > R) (h > 10R)

~~$$E = \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left( 1 - \frac{h}{\sqrt{R^2 + h^2}} \right)$$~~

(h > 10R)

(h ≠ 0) = 1/r (نیکی لاری نیکی است)

$$E = E_z = \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left( 1 - \frac{h}{h \sqrt{1 + R^2/h^2}} \right) = \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left[ 1 - \left( 1 + \frac{R^2}{h^2} \right)^{-1/2} \right]$$

عقب

$$(1 + n)^{-1} = 1 - n + \frac{n(n-1)}{2!} a^2 + \dots$$

⇒ |n| < 1

توسعه

$$\rightarrow \frac{\sigma}{r \epsilon_0} \left[ 1 - \left( 1 - \frac{R^2}{r h^2} + \frac{-1 \cdot -1/2}{2!} \left( \frac{R^2}{h^2} \right)^2 + \dots \right) \right]$$

$$\frac{\sigma}{r \epsilon_0} \cdot \frac{R^2}{r h^2} = \frac{\sigma R^2}{r^2 \epsilon_0 h^2} = \frac{Q}{\pi R^2} \cdot \frac{R^2}{r^2 \epsilon_0 h^2} = \frac{Q}{r^2 \pi \epsilon_0 h^2}$$

جزیء لاری نیکی است جزیء لاری نیکی است جزیء لاری نیکی است



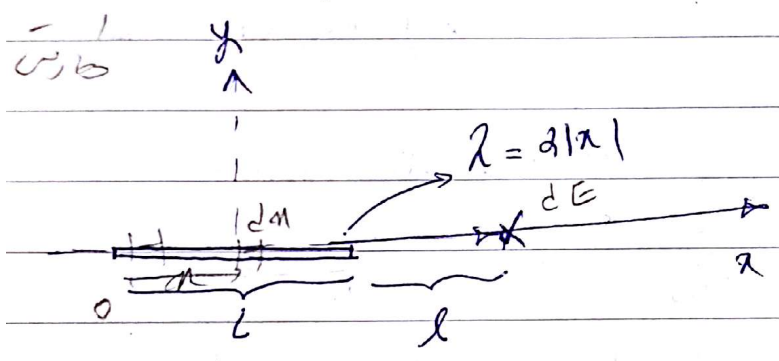
برهان انتگرالی با انبار محدود ارتفاع در فاصله از انتگرال عمل می‌کند.

تعیین:

برهان انتگرالی خاصه از جمله بارسانی طول  $l$  توزیع شده. جابجایی بار انتگرالی خاصه  $\lambda = d\lambda$

$\lambda = d\lambda$   
 $\rightarrow$  ثابت

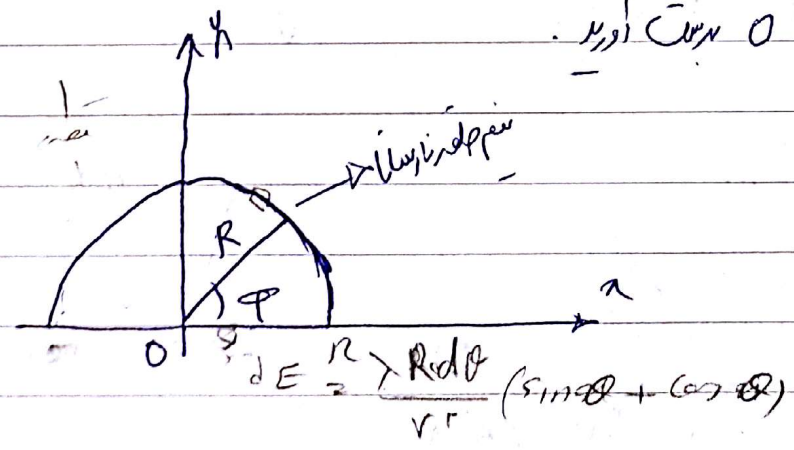
مسئله انتگرالی در فاصله مشخص شده بر روی  $l$  آورده.



برهان انتگرالی با جابجایی خاصه  $\lambda = d\lambda$  بر روی  $l$  مع جابجایی توزیع شده است.

مسئله انتگرالی را در  $\theta$  از  $0$  تا  $\pi$  بر روی  $0$  آورده.

$$E = \int_0^{\pi} dE$$



برهان انتگرالی با جابجایی معبر غیر متناهی  $\lambda = R \sin \phi$  در این ناحیه (مسئله) توزیع شده است.

تعداد ثابت

مسئله انتگرالی را در  $\theta$  از  $0$  تا  $\pi$  آورده.

$$\int_0^{\pi} d\theta$$

