

# Electrodynamics

Faculty of Physics-Kharazmi University

Dr. Faramarz Kanjouri

<https://kanjouri.com>



دانشگاه خوارزمی



اگر همواره مانند گذشته بیندیشید، همیشه همان چیزهایی را  
به دست می آورید که تا کنون کسب کرده اید

فاینمن



---

درس دهم

انرژی الکتروستاتیک

Electrostatic Energy

---





حاصل ضرب بار الکتریکی در پتانسیل الکتریکی را به عنوان انرژی پتانسیل تعبیر کردیم. در این جا می خواهیم کار لازم برای گردهم آیی مجموعه ای از بارهای الکتریکی را حساب کنیم. این کار را انرژی الکتروستاتیکی آن مجموعه بار می نامیم.

فرض کنید می خواهیم چند بار نقطه ای  $q_1, q_2, \dots, q_N$  را از بی نهایت (مرجع پتانسیل) به مکان های  $x_1, x_2, \dots, x_N$  منتقل کنیم.



$$W_1 = 0 \quad W_2 = q_2 \Phi_1(\mathbf{x}_2) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{|\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_1|}$$

$$W_3 = q_3 \left( \Phi_1(\mathbf{x}_3) + \Phi_2(\mathbf{x}_3) \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{q_1 q_3}{|\mathbf{x}_3 - \mathbf{x}_1|} + \frac{q_2 q_3}{|\mathbf{x}_3 - \mathbf{x}_2|} \right)$$

$$W_4 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{q_1 q_4}{|\mathbf{x}_4 - \mathbf{x}_1|} + \frac{q_2 q_4}{|\mathbf{x}_4 - \mathbf{x}_2|} + \frac{q_3 q_4}{|\mathbf{x}_4 - \mathbf{x}_3|} \right)$$

واضح است که ترتیب انتقال بارها در کار انجام شده تأثیری ندارد. به بیان دیگر اگر در روابط فوق جای اندیس‌ها را عوض کنیم تغییری ایجاد نخواهد شد. بدین ترتیب می‌توانیم روابط فوق را به شکل زیر بنویسیم:



$$W_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{2} \right) \frac{q_1 q_2 + q_2 q_1}{|\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_1|}$$

$$W_3 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{2} \right) \left( \frac{q_1 q_3 + q_3 q_1}{|\mathbf{x}_3 - \mathbf{x}_1|} + \frac{q_2 q_3 + q_3 q_2}{|\mathbf{x}_3 - \mathbf{x}_2|} \right)$$

برای انتقال  $N$  امین بار می‌توان نوشت:

$$W_N = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{2} \right) \left( \frac{q_1 q_N + q_N q_1}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_1|} + \frac{q_2 q_N + q_N q_2}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_2|} + \frac{q_3 q_N + q_N q_3}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_3|} + \dots + \frac{q_{N-1} q_N + q_N q_{N-1}}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_{N-1}|} \right)$$

$$W = W_1 + W_2 + W_3 + \dots + W_N$$





$$\begin{aligned}
 W = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} & \left[ q_1 \left( \frac{q_2}{|\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_1|} + \frac{q_3}{|\mathbf{x}_3 - \mathbf{x}_1|} + \frac{q_4}{|\mathbf{x}_4 - \mathbf{x}_1|} + \dots + \frac{q_N}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_1|} \right) \right. \\
 & + q_2 \left( \frac{q_1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|} + \frac{q_3}{|\mathbf{x}_3 - \mathbf{x}_2|} + \frac{q_4}{|\mathbf{x}_4 - \mathbf{x}_2|} + \dots + \frac{q_N}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_2|} \right) \\
 & + q_3 \left( \frac{q_1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_3|} + \frac{q_2}{|\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_3|} + \frac{q_4}{|\mathbf{x}_4 - \mathbf{x}_3|} + \dots + \frac{q_N}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_3|} \right) \\
 & + \dots + q_{N-1} \left( \frac{q_1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_{N-1}|} + \frac{q_2}{|\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_{N-1}|} + \dots + \frac{q_N}{|\mathbf{x}_N - \mathbf{x}_{N-1}|} \right) \\
 & \left. + q_N \left( \frac{q_1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_N|} + \frac{q_2}{|\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_N|} + \dots + \frac{q_{N-1}}{|\mathbf{x}_{N-1} - \mathbf{x}_N|} \right) \right]
 \end{aligned}$$

$$W = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \frac{q_i q_j}{|\mathbf{x}_j - \mathbf{x}_i|}$$

با توجه به این که  $j \neq i$  ، در این مجموع هرگز جمله‌ی  $(N,N)$  ظاهر نخواهد شد.



$$W = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \frac{q_i q_j}{|\mathbf{x}_j - \mathbf{x}_i|}$$

رابطه‌ی فوق را به شکل زیر نیز می‌توان بر حسب پتانسیل نوشت:

$$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N q_i \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_j}{|\mathbf{x}_j - \mathbf{x}_i|} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N q_i \Phi(\mathbf{x}_i)$$

$\Phi(\mathbf{x}_i)$  پتانسیل الکتریکی در نقطه‌ی  $\mathbf{x}_i$  ناشی از همه‌ی بارها به غیر از بار  $q_i$  است.

توجه کنید که رابطه‌ی فوق فقط در مورد سیستم‌های بسته صادق است. در صورتی که بارهای الکتریکی در ناحیه‌ای قرار داشته باشند که یک میدان خارجی وجود داشته باشد، انرژی کل از رابطه‌ی زیر به دست می‌آید:

$$W = \sum_{i=1}^N q_i \Phi_{\text{ext}}(\mathbf{x}_i) + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N q_i \Phi(\mathbf{x}_i)$$





کار لازم برای ایجاد یک توزیع پیوسته‌ی بار، با تعمیم روابط فوق به شکل زیر به دست می‌آید

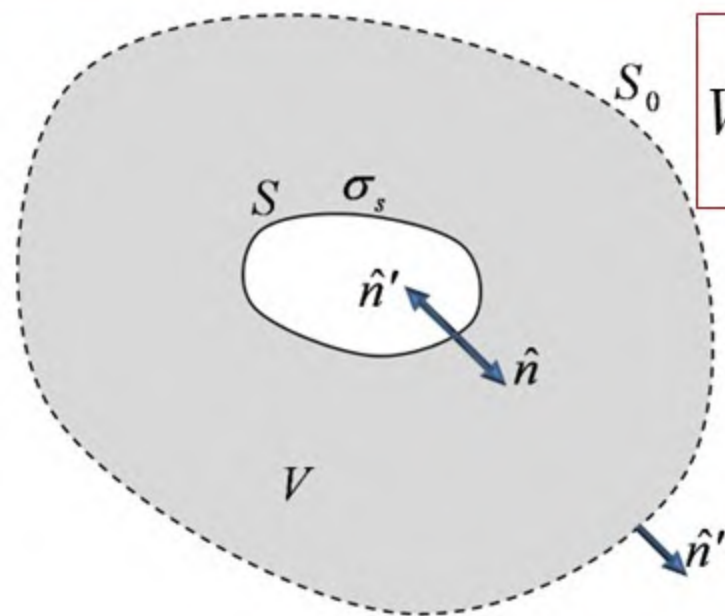
$$W = \frac{1}{2} \int \rho_v(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) d^3 \mathbf{x}$$

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} \int \rho(\mathbf{x}) \left( \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho_v(\mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|} d^3 \mathbf{x}' \right) d^3 \mathbf{x} \\ &= \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \int \int \frac{\rho_v(\mathbf{x}) \rho_v(\mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|} d^3 \mathbf{x}' d^3 \mathbf{x} \end{aligned}$$

و اگر یک توزیع سطحی بار داشته باشیم:

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} \int \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da \\ &= \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \int \int \frac{\sigma_s(\mathbf{x}) \sigma_s(\mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|} da' da \end{aligned}$$





$$W = \frac{1}{2} \int_V \rho_v(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) d^3\mathbf{x} + \frac{1}{2} \int_S \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da$$

حجم  $V$  ناحیه‌ای است که همه‌ی بارها را در بر می‌گیرد.

$$\rho_v(\mathbf{x}) = \epsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{x})$$

$$W = \frac{1}{2} \int_V \epsilon_0 (\nabla \cdot \mathbf{E}(\mathbf{x})) \Phi(\mathbf{x}) d^3\mathbf{x} + \frac{1}{2} \int_S \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da$$

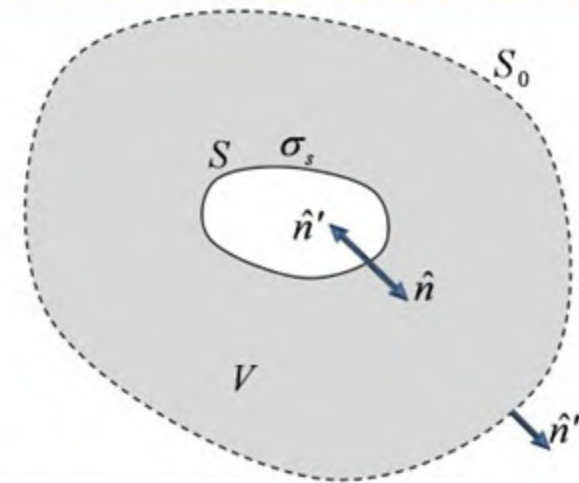
$$\nabla \cdot (\Phi \mathbf{E}) = (\nabla \Phi) \cdot \mathbf{E} + \Phi \nabla \cdot \mathbf{E}$$

$$W = \frac{1}{2} \int_V \epsilon_0 [\nabla \cdot (\Phi \mathbf{E}) - (\nabla \Phi) \cdot \mathbf{E}] d^3\mathbf{x} + \frac{1}{2} \int_S \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da$$

$$W = \frac{1}{2} \oint_{S+S_0} \epsilon_0 (\Phi \mathbf{E}) \cdot \hat{n}' da + \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_V \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3\mathbf{x} + \frac{1}{2} \int_S \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da$$







$$W = \frac{1}{2} \oint_{S+S_0} \epsilon_0 (\Phi \mathbf{E}) \cdot \hat{n}' da + \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_V \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3 \mathbf{x} + \frac{1}{2} \int_S \sigma_s (\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da$$

$$W = \frac{1}{2} \oint_S \epsilon_0 (\Phi \mathbf{E}) \cdot \hat{n}' da + \frac{1}{2} \oint_{S_0} \epsilon_0 (\Phi \mathbf{E}) \cdot \hat{n}' da + \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_V \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3 \mathbf{x} + \frac{1}{2} \int_S \sigma_s (\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da$$

$$\mathbf{E} \cdot \hat{n}' = -\mathbf{E} \cdot \hat{n} = -\frac{\sigma_s}{\epsilon_0}$$

$$W = \frac{1}{2} \oint_{S_0} \epsilon_0 (\Phi \mathbf{E}) \cdot \hat{n}' da + \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_V \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3 \mathbf{x}$$

$$W = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{\text{کل فضا}} \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3 \mathbf{x}$$

اگر مرزهای سطح  $S_0$  را در فواصل بزرگ  $R$  در نظر بگیریم، انتگرال سطحی رابطه‌ی فوق با سرعت  $1/R$  و یا سریع‌تر، به صفر میل می‌کند. بنابراین اگر ناحیه‌ی انتگرال‌گیری را به کل فضا گسترش دهیم، می‌توان نوشت:





انرژی الکتروستاتیکی دو بار نقطه‌ای  $q_1$  و  $q_2$  در مکان‌های  $\mathbf{X}_1$  و  $\mathbf{X}_2$  قرار دارند، برابر است با

$$W = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{X}_2 - \mathbf{X}_1|}$$

واضح است که اگر بارها ناهمنام باشند، این انرژی منفی است.

اما اگر از رابطه‌ی زیر استفاده کنیم، واضح است که انرژی همواره مقدار مثبتی به دست می‌آید. ریشه‌ی این تناقض کجاست؟

$$W = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{\text{کل فضا}} \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3\mathbf{x}$$



قبلا دیدیم که:

$$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N q_i \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_j}{|\mathbf{x}_j - \mathbf{x}_i|} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N q_i \Phi(\mathbf{x}_i)$$

در رابطه‌ی فوق ما جمله‌ی  $i = j$  را به وضوح کنار گذاشته‌ایم. یعنی در واقع  $q_i$  در پتانسیل  $\Phi(\mathbf{x}_i)$  سهمی ندارد. این جمله در حقیقت انرژی لازم برای ساخت بار  $q_i$  است که آن را خود-انرژی *self-energy* می‌نامیم. خود-انرژی بار نقطه‌ای بی‌نهایت است و در رابطه‌ی فوق این مقدار بی‌نهایت کنار گذاشته شده است.

اما در رابطه‌ی  $W = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{\text{کل فضا}} \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3 \mathbf{x}$  جمله‌ی خود-انرژی منظور شده است.



$$\mathbf{E}(\mathbf{x}) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{x} - \mathbf{x}_1}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_1|^3} + \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{x} - \mathbf{x}_2}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_2|^3}$$

میدان الکتریکی دو بار نقطه‌ای برابر است با:

$$u(\mathbf{x}) = \frac{1}{2} \epsilon_0 \mathbf{E}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{x}) = \frac{1}{2} \epsilon_0 \frac{1}{16\pi^2 \epsilon_0^2} \left[ \frac{q_1^2}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_1|^4} + \frac{q_2^2}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_2|^4} + \frac{2q_1 q_2 (\mathbf{x} - \mathbf{x}_1) \cdot (\mathbf{x} - \mathbf{x}_2)}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_1|^3 |\mathbf{x} - \mathbf{x}_2|^3} \right]$$

دو جمله‌ی اول همان خود-انرژی بارهای  $q_1$  و  $q_2$  هستند و جمله‌ی سوم جمله‌ی برهم‌کنش دو بار است. نشان خواهیم داد که انرژی سیستم دو ذره‌ای از همین جمله‌ی سوم به دست می‌آید:

$$W_{\text{int}} = \frac{q_1 q_2}{16\pi^2 \epsilon_0} \int d^3 \mathbf{x} \frac{(\mathbf{x} - \mathbf{x}_1) \cdot (\mathbf{x} - \mathbf{x}_2)}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_1|^3 |\mathbf{x} - \mathbf{x}_2|^3}$$





$$W_{\text{int}} = \frac{q_1 q_2}{16\pi^2 \epsilon_0} \int d^3 \mathbf{x} \frac{(\mathbf{x} - \mathbf{x}_1) \cdot (\mathbf{x} - \mathbf{x}_2)}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_1|^3 |\mathbf{x} - \mathbf{x}_2|^3}$$

برای محاسبه‌ی این انتگرال تغییر متغیر زیر را در نظر می‌گیریم.

$$\boldsymbol{\xi} = \frac{(\mathbf{x} - \mathbf{x}_1)}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|} \Rightarrow (\mathbf{x} - \mathbf{x}_1) = \boldsymbol{\xi} |\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|; \quad d^3 \mathbf{x} = d^3 \boldsymbol{\xi} |\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|$$

$$\begin{aligned} \mathbf{x} - \mathbf{x}_2 &= \mathbf{x} - \mathbf{x}_1 + \mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2 \\ &= \boldsymbol{\xi} |\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2| + |\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2| \hat{\mathbf{u}} \\ &= |\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2| (\boldsymbol{\xi} + \hat{\mathbf{u}}) \end{aligned}$$

$$\hat{\mathbf{u}} = \frac{\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|}$$

$$W_{\text{int}} = \frac{q_1 q_2}{16\pi^2 \epsilon_0} \frac{1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|} \int d^3 \boldsymbol{\xi} \frac{\boldsymbol{\xi} \cdot (\boldsymbol{\xi} + \hat{\mathbf{u}})}{|\boldsymbol{\xi}|^3 |\boldsymbol{\xi} + \hat{\mathbf{u}}|^3}$$

$$\frac{(\boldsymbol{\xi} + \hat{\mathbf{u}})}{|\boldsymbol{\xi} + \hat{\mathbf{u}}|^3} = -\nabla \frac{1}{|\boldsymbol{\xi} + \hat{\mathbf{u}}|}$$



$$W_{\text{int}} = \frac{q_1 q_2}{16\pi^2 \epsilon_0} \frac{1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|} \int d^3\xi \frac{\xi}{|\xi|^3} \cdot \left[ -\nabla \frac{1}{|\xi + \hat{\mathbf{u}}|} \right]$$

$$\nabla \cdot (f\mathbf{F}) = (\nabla f) \cdot \mathbf{F} + f\nabla \cdot \mathbf{F}$$

$$= \frac{q_1 q_2}{16\pi^2 \epsilon_0} \frac{1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|} \left\{ -\int \nabla \cdot \left( \left[ \frac{\xi}{|\xi|^3} \frac{1}{|\xi + \hat{\mathbf{u}}|} \right] \right) d^3\xi + \int \frac{1}{|\xi + \hat{\mathbf{u}}|} \nabla \cdot \left( \frac{\xi}{|\xi|^3} \right) d^3\xi \right\}$$

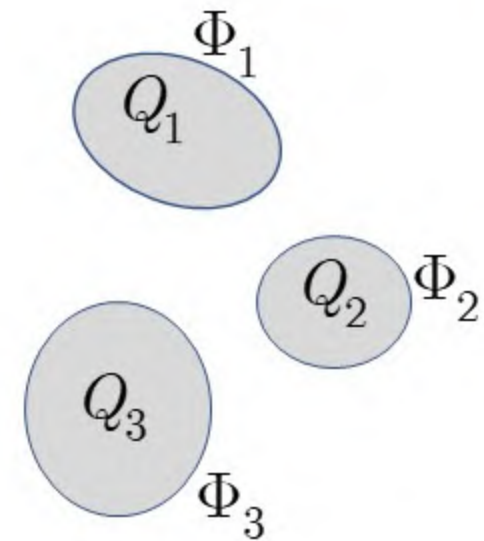
0

$$\nabla \cdot \left( \frac{\xi}{|\xi|^3} \right) = -\nabla^2 \left( \frac{1}{|\xi|} \right) = 4\pi\delta(\xi)$$

$$W_{\text{int}} = \frac{q_1 q_2}{16\pi^2 \epsilon_0} \frac{1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|} \int d^3\xi \frac{4\pi\delta(\xi)}{|\xi + \hat{\mathbf{u}}|} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2|}$$

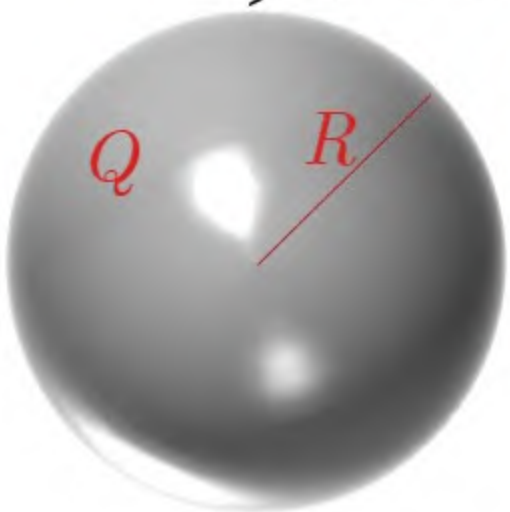


$$\begin{aligned}
 W &= \frac{1}{2} \int_S \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi(\mathbf{x}) da \\
 &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \int_{S_i} \sigma_s(\mathbf{x}) \Phi_i da \\
 &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \Phi_i \int_{S_i} \sigma_s(\mathbf{x}) da \\
 &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \Phi_i Q_i
 \end{aligned}$$





بار الکتریکی  $Q$  به طور یکنواخت بر سطح یک کره‌ی رسانا به شعاع  $R$  توزیع شده است. انرژی الکتریکی این دستگاه را محاسبه کنید.



$$\sigma_s = \frac{Q}{4\pi R^2}$$

$$\Phi = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

روش اول

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} \int_S \sigma_s \Phi \, da \\ &= \frac{1}{2} \int_S \frac{Q}{4\pi R^2} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R} R^2 \, d\Omega \\ &= \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 R} \end{aligned}$$

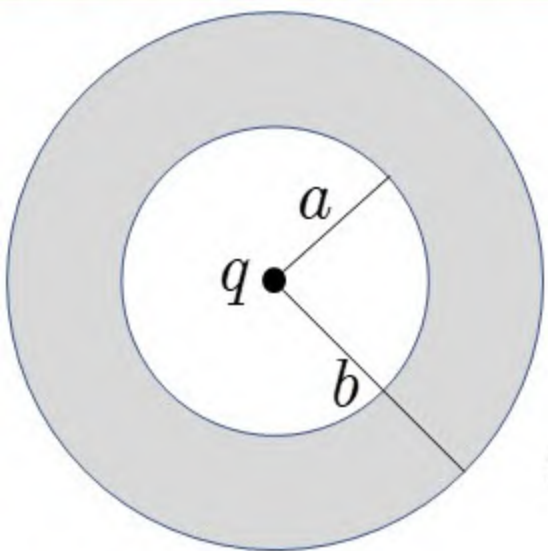
## روش دوم

$$\mathbf{E} = \begin{cases} 0 & r < R \\ \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} & r > R \end{cases}$$

$$W = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{\text{کل فضا}} \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} d^3\mathbf{x}$$

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} \epsilon_0 \left[ \int_{r < R} E^2 dv + \int_{r > R} E^2 dv \right] \\ &= \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{r > R} E^2 dv \\ &= \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_R^\infty r^2 dr \int_0^\pi \sin \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\phi \frac{Q^2}{16\pi^2 \epsilon_0^2 r^4} \\ &= \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 R} \end{aligned}$$





بار نقطه‌ای  $q$  در مرکز یک پوسته‌ی کروی رسانا قرار دارد. شعاع داخلی پوسته  $a$  و شعاع خارجی آن  $b$  است. انرژی الکتروستاتیکی را محاسبه کنید.

حل:

با استفاده از قانون گوس، میدان الکتریکی در تمامی نقاط فضا به سادگی به دست می‌آید:

$$|\mathbf{E}| = \begin{cases} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & r < a \\ 0 & a < r < b \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & r > b \end{cases}$$

$$U = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{\text{کل فضا}} |\mathbf{E}|^2 d^3\mathbf{x} \quad \text{خود-انرژی بارنقطه‌ای}$$



$$U = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_0^a \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr + \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_b^\infty \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr - \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_0^\infty \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr$$

$$U = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_b^\infty \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr - \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_a^\infty \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr$$

$$U = \frac{q^2}{8\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{b} - \frac{1}{a} \right)$$



در بسیاری موارد محاسبه‌ی نیروی وارد بر توزیع‌های بار، با استفاده از قانون کولن، چندان ساده نیست. گاهی مناسب‌تر است که انرژی سیستم را بر حسب پارامترهای فیزیکی محاسبه کنیم و با استفاده از آن نیرو یا گشتاور نیروی وارد بر توزیع‌های بار را حساب کنیم.

دو حالت را در نظر می‌گیریم:

**حالت اول:** وقتی که سیستم، ایزوله (منفرد) است. یعنی بار کل سیستم ثابت می‌ماند.

**حالت دوم:** وقتی که پتانسیل ثابت باشد.



## حالت اول: بارِ سیستم ثابت است

فرض کنید  $F$  نیروی الکتروستاتیکی باشد. کار این نیرو برای جابجایی  $d\mathbf{l}$  برابر است با  $F \cdot d\mathbf{l}$ . این کار، انرژی سیستم را به اندازه‌ی  $dU$  تغییر می‌دهد

پایستگی انرژی ایجاب می‌کند که: (توجه کنید که سیستم ایزوله است)

$$dU = -dW = -\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -F_x dx - F_y dy - F_z dz$$

$$dU = \nabla U \cdot d\mathbf{l}$$

$$\mathbf{F} = -\nabla U|_Q$$

$$F_x = -\left(\frac{\partial U}{\partial x}\right)_Q; \quad F_y = -\left(\frac{\partial U}{\partial y}\right)_Q; \quad F_z = -\left(\frac{\partial U}{\partial z}\right)_Q$$

اندیس  $Q$  در روابط فوق بدین معنی است که بارِ کلِ سیستم ثابت است





## حالت دوم: پتانسیل ثابت است

فرض کنید سیستم ایزوله نیست و بار الکتریکی مجاز است که به سیستم وارد یا از آن خارج شود، به گونه‌ای که پتانسیل ثابت بماند. مثلاً، مجموعه‌ای از رساناها که توسط باتری‌هایی در پتانسیل ثابت قرار دارند، توصیف کننده‌ی چنین حالتی هستند. در صورتی که جابجایی‌ای در سیستم ایجاد شود، پایدگی انرژی ایجاب می‌کند که:

$$dU = -\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} + dW_{bat}$$

که در آن  $dW_{bat}$  کاری است که باتری‌ها به منظور ثابت نگه داشتن پتانسیل انجام می‌دهند. باتری با تغییر بار رسانای  $i$  ام به اندازه‌ی

$$dW_{bat} = \sum_{i=1} dQ_i \Phi_i$$

$dQ_i$  پتانسیل آن را ثابت نگه می‌دارد. بنابراین، کار باتری را می‌توان به شکل زیر نوشت:

$$U = \frac{1}{2} \sum_{i=1} \Phi_i Q_i \Rightarrow dU = \frac{1}{2} \sum_{i=1} \Phi_i dQ_i$$

$$dW_{bat} = 2dU$$

$$dU = -\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} + 2dU$$

$$dU = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}$$

$$F_x = \left( \frac{\partial U}{\partial x} \right)_{\Phi}; \quad F_y = \left( \frac{\partial U}{\partial y} \right)_{\Phi}; \quad F_z = \left( \frac{\partial U}{\partial z} \right)_{\Phi}$$



در صورتی که سیستم مقید باشد که حول محوری بچرخد، کار نیروی الکتروستاتیکی را می‌توان به شکل  $dW = \tau d\theta$  نوشت؛ که  $d\theta$  جابجایی زاویه‌ای و  $\tau$  گشتاور نیروی  $F$  حول آن محور است.

حالت اول: بار سیستم ثابت است

$$dU = -\tau d\theta$$

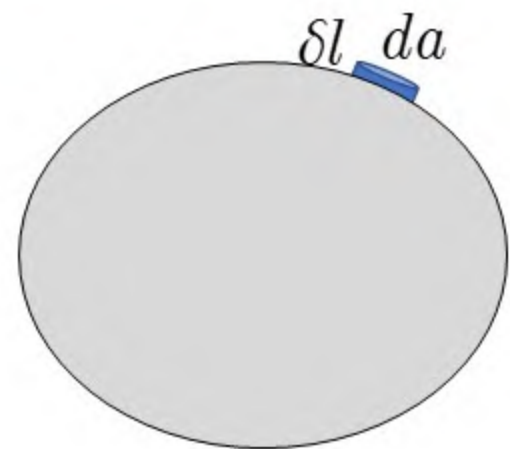
$$\tau = -\left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_Q$$

حالت دوم: پتانسیل ثابت است

$$dU = -\tau d\theta + dW_{bat}$$

$$\tau = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_\Phi$$





$$u = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 = \frac{\sigma_s^2}{2\epsilon_0} \quad \text{در نزدیکی سطح رسانا، چگالی انرژی برابر است با}$$

اگر یک عنصر سطح کوچک  $da$  را به اندازه‌ی جزئی  $\delta l$  جابه‌جا کنیم، کاهش انرژی الکتریکی سیستم برابر است با

$$\delta U = -u \delta V = -\frac{\sigma_s^2}{2\epsilon_0} da \delta l$$

$$dF = -\frac{\delta U}{\delta l} = \frac{\sigma_s^2}{2\epsilon_0} da$$

این نیرو در هر نقطه بر سطح رسانا عمود است

$$\frac{dF}{da} = \frac{\sigma_s^2}{2\epsilon_0}$$

نیروی وارد بر هر نقطه از سطح رسانا در واحد سطح (فشار) برابر است با





---

# شاد و مهربان باشید

---

