

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

فصل ششم

انرژی الکتروستاتیک

بخش اول

انرژی دستگاه بار الکتریکی

انرژی جنبشی

انرژی پتانسیل

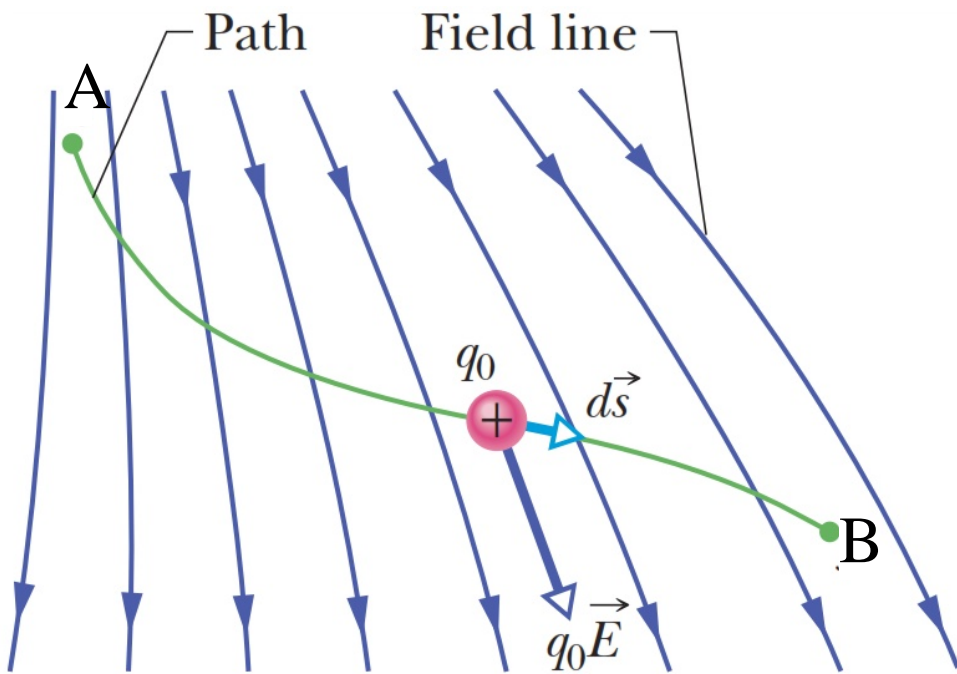
در حالت سکون، همه انرژی دستگاه بار به صورت انرژی پتانسیل است.

انرژی ناشی از برهم کنش بارها

انرژی الکتروستاتیکی

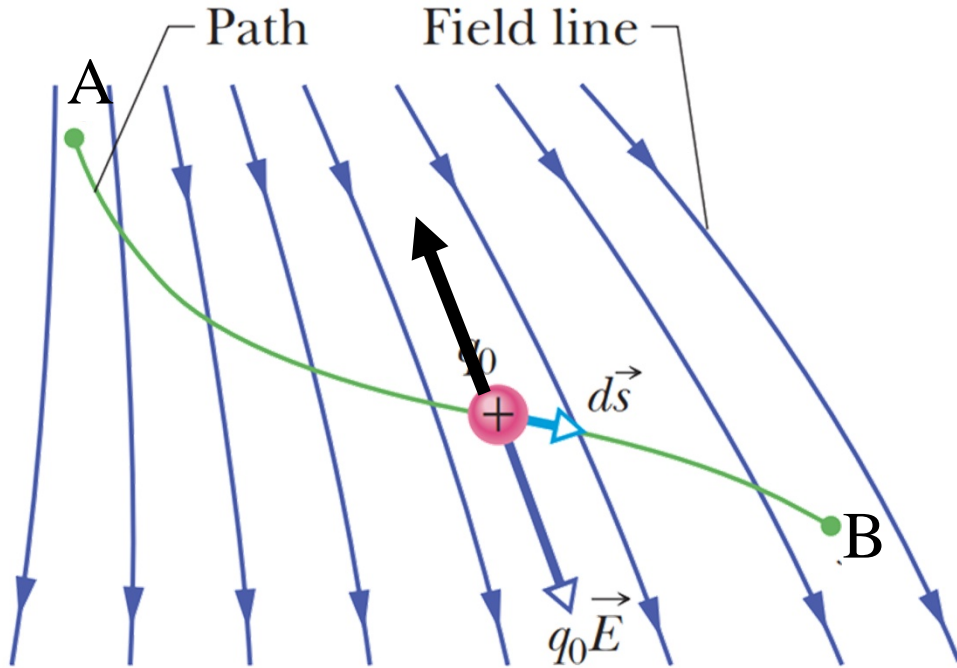


کار انجام شده توسط نیروی وارد بر بار موقعی که بار از مکان A به مکان B می‌رود



$$\begin{aligned} \text{کار} &= \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = q \int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \\ &= -q \int_A^B \nabla\varphi \cdot d\mathbf{l} = -q(\varphi_B - \varphi_A) \end{aligned}$$

در اینجا فرض شده است که در هر نقطه در طول مسیر نیروی \mathbf{F} تنها نیروی الکتریکی $q\mathbf{E}$ است. تحت این شرایط ذره باردار شتاب می‌گیرد. برای اینکه شتاب نگیرد، باید نیروی الکتریکی در هر نقطه با نیرویی مساوی و مخالف که توسط عامل دیگری اعمال می‌شود خنثی شود. بنابراین کار کل صفر است و انرژی جنبشی تغییر نمی‌کند. کاری که این نیروی دیگر انجام می‌دهد

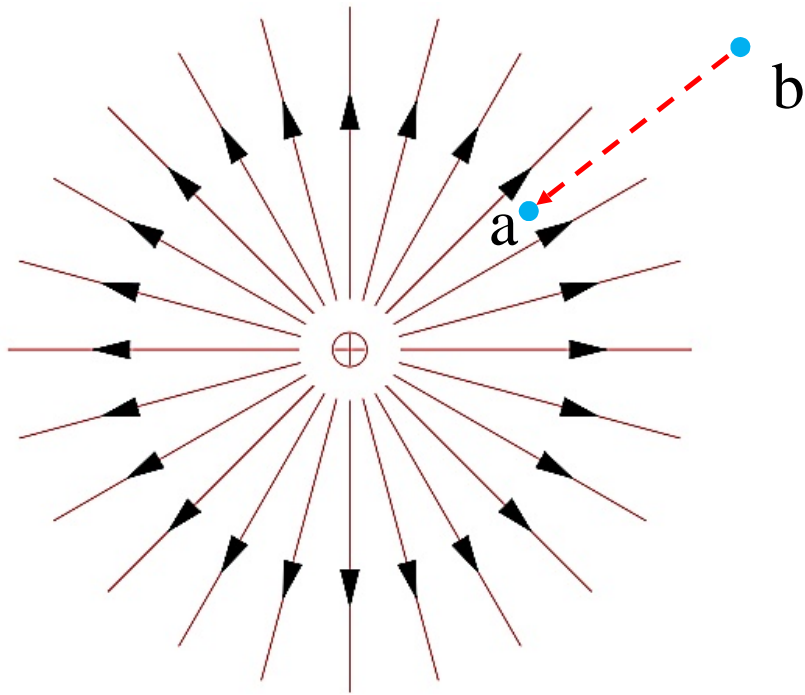


$$W = q(\varphi_B - \varphi_A)$$

برابر با افزایش انرژی الکترودستاتیکی
بار در طول مسیر A به B

$$\Delta U = q(\varphi_B - \varphi_A)$$

محاسبه اختلاف پتانسیل الکتریکی میان دو نقطه در میدان بار q



$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^3} \vec{r}$$

$$d\vec{s} = dr \hat{r}$$

$$\varphi_B - \varphi_A = -\int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\int_a^b \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} \cdot dr \hat{r}$$

$$\varphi_B - \varphi_A = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_{r_a}^{r_b} \frac{dr}{r^2} = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{-1}{r} \right)_{r_a}^{r_b}$$

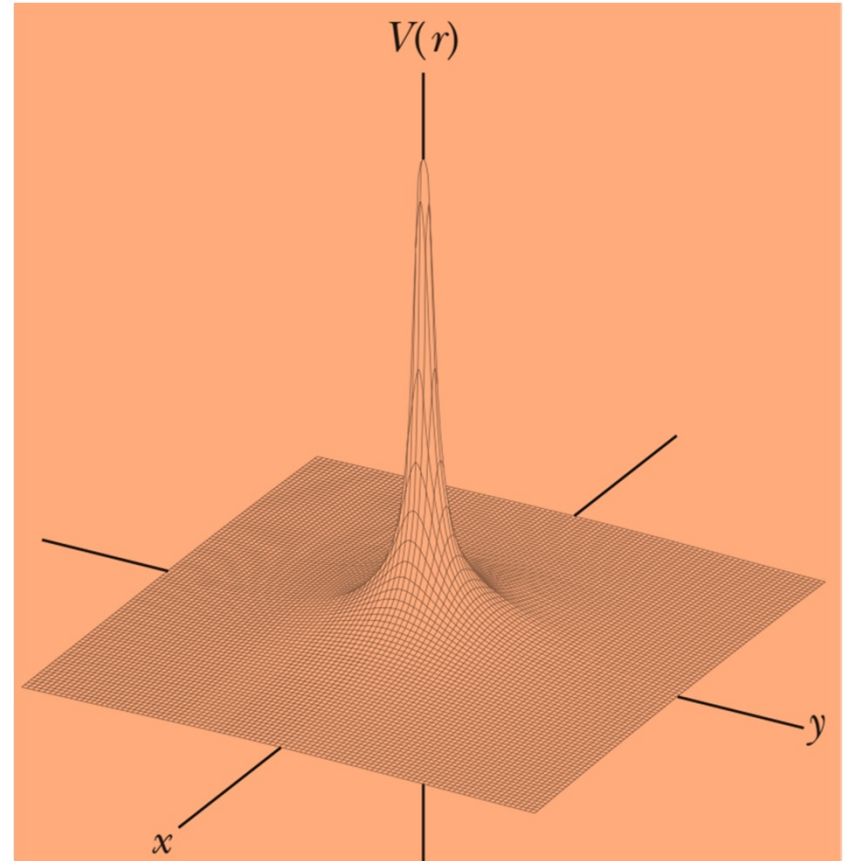
$$\varphi_B - \varphi_A = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_b} - \frac{1}{r_a} \right)$$

اگر نقطه a مرجع پتانسیل باشد

$$\varphi_B - \varphi_A = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_b} - \frac{1}{r_a} \right)$$

$$\varphi_B - 0 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_b} - \frac{1}{\infty} \right)$$

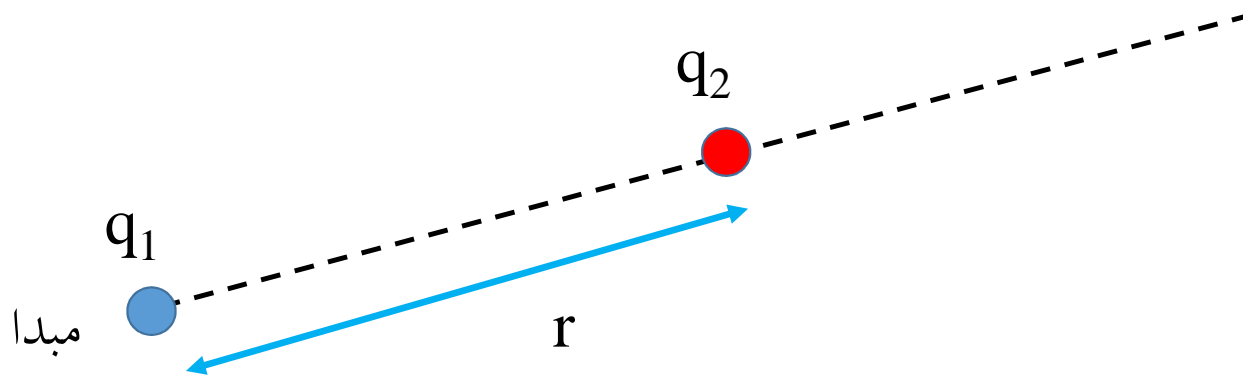
$$\varphi(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$



محاسبه انرژی پتانسیل الکتروستاتیک ذخیره شده در سیستم دو ذره ای q_1 و q_2 :

$$U(r) = q_2 \phi(r) = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}$$

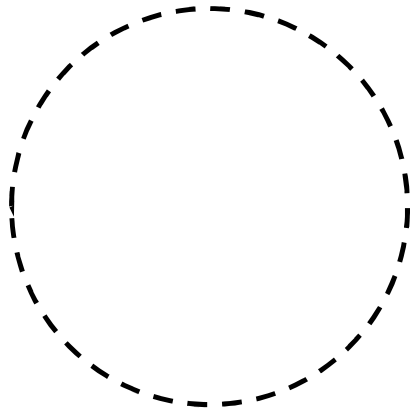
پتانسیل از بار q_1 در محل بار q_2



۱۰۶ انرژی پتانسیل گروهی از بارهای نقطه‌ای

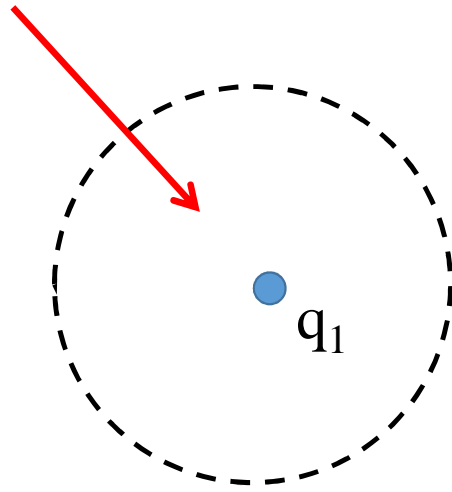
منظور از انرژی الکتروستاتیکی گروهی مرکب از m بار نقطه‌ای، انرژی پتانسیل آن دستگاه نسبت به حالتی است که در آن همه بارهای نقطه‌ای بی‌نهایت از یکدیگر دورند. این انرژی را می‌توان به آسانی با محاسبه مقدار کار لازم برای گرد هم آوردن بارها به دست آورد.

تعبیر فیزیکی از رابطه انرژی پتانسیل الکتریکی سیستم ذرات باردار



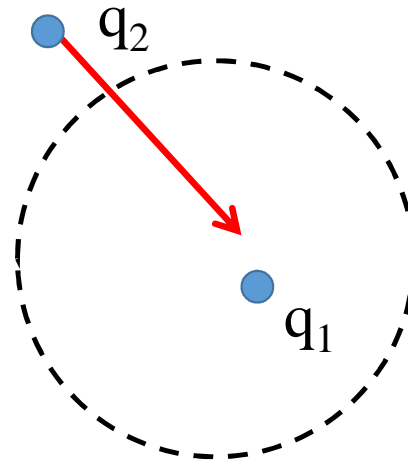
فضای خالی

$$W_0 = 0$$



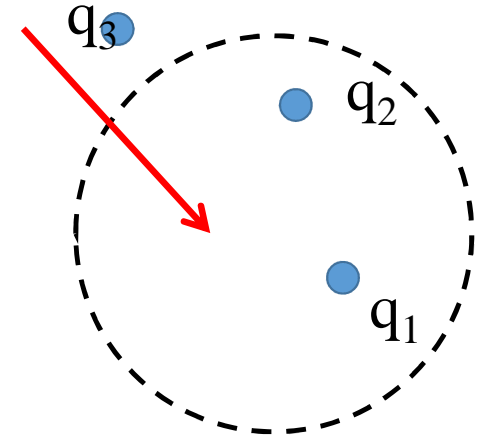
انتقال بار q_1

$$W_1 = 0$$



انتقال بار q_2 در
حضور بار q_1

$$W_2 = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{12}}$$

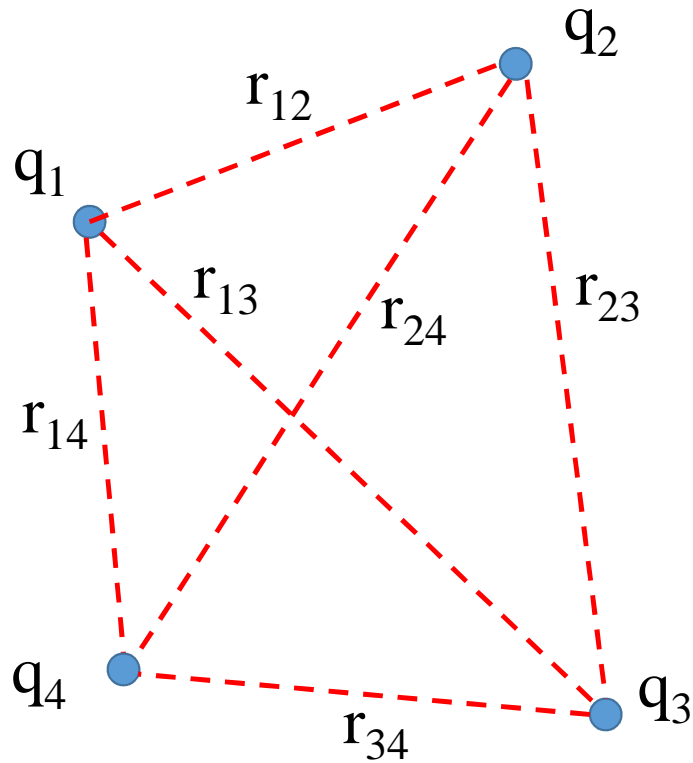


انتقال بار q_3 در
حضور بار q_1 و q_2

$$W_3 = \frac{q_1 q_3}{4\pi\epsilon_0 r_{13}} + \frac{q_2 q_3}{4\pi\epsilon_0 r_{23}}$$

$$U_t = \sum W_i$$

انرژی پتانسیل الکتریکی سیستم ذرات باردار



انرژی پتانسیل کل سیستم ذرات برابر با حاصلجمع جبری انرژی پتانسیل ذخیره شده بین دو به دو ذرات باردار است

$$U_{total} = U_{12} + U_{13} + U_{14} + U_{23} + U_{24} + U_{34}$$

$$U_{total} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{q_1 q_2}{r_{12}} + \frac{q_1 q_3}{r_{13}} + \frac{q_1 q_4}{r_{14}} + \frac{q_2 q_3}{r_{23}} + \frac{q_2 q_4}{r_{24}} + \frac{q_3 q_4}{r_{34}} \right\}$$

انرژی الکتروستاتیکی کل دستگاه مرکب از m بار مجموع W ها است،

$$U = \sum_{j=1}^m W_j = \sum_{j=1}^m \left(\sum_{k=1}^{j-1} \frac{q_j q_k}{4\pi\epsilon_0 r_{jk}} \right)$$

$$U = \sum_{j=1}^m \sum_{k=1}^{j-1} W_{jk}$$

حال اگر W_{jk} ها را به شکل یک ماتریس مرتب کنیم و توجه داشته باشیم که $W_{jk} = W_{kj}$ و $W_{jj} = 0$ ، آنگاه می توانیم U را به صورت زیر نیز بنویسیم

$$U = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^m \sum_{k=1}^m W_{jk}, \quad (W_{jj} = 0)$$

$$U = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^m \sum_{k=1}^m W_{jk}, \quad (W_{jj} = 0)$$

در این شکل جمع بندی، که متقارن تر است، ضریب $1/2$ را به این دلیل می آوریم که برهم کنش میان هر زوج از بارها دوبار حساب نشود. از این رو، شکل دیگر و مناسبتر معادله (۳.۶) چنین است

$$U = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^m \sum_{k=1}^m{}' \frac{q_j q_k}{4\pi\epsilon_0 r_{jk}}$$

که علامت پریم بر روی جمع بندی دوم به معنی آن است که در آن جمله $k = j$ عمداً حذف می شود.

نوشتن بر حسب پتانسیل الکتریکی

$$U = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^m q_j \varphi_j$$

$$\varphi_j = \sum_{k=1}^m ' \frac{q_k}{4\pi\epsilon_0 r_{jk}}$$

مقدار نهایی پتانسیل φ در محل زامین بار نقطه‌ای ناشی از سایر بارهای دستگاه

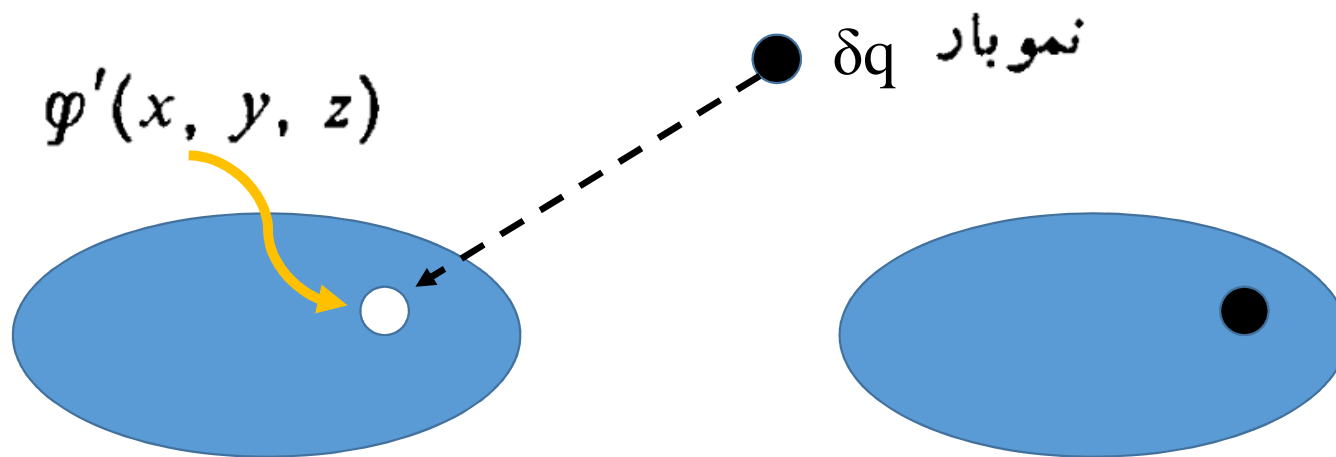
هر گاه بارهای نقطه‌ای به جای خلاء در یک محیط دی‌الکتریک خطی نامتناهی گرد هم آورده شوند، آنگاه در معادله‌های (۴.۶) و (۵.۶) گذردهی ϵ جانشین ϵ_0 می‌شود لیکن معادله

تنها محدودیت در اعتبار معادله (۶.۶) این است که تمام دی‌الکتریکها در دستگاه الکتریکی باید خطی باشند.

۲.۶ انرژی الکتروستاتیکی یک توزیع بار

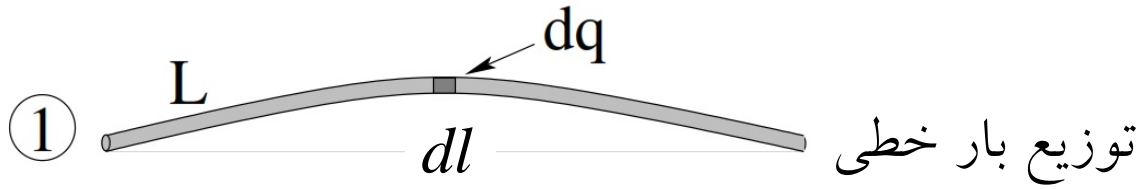
روش محاسبه: محاسبه انرژی در جمع آوردن بار

عناصر بار δq را از جایی که در آن پتانسیل مرجع $\varphi_A = 0$ است به مکان نهایی آنها بیاوریم



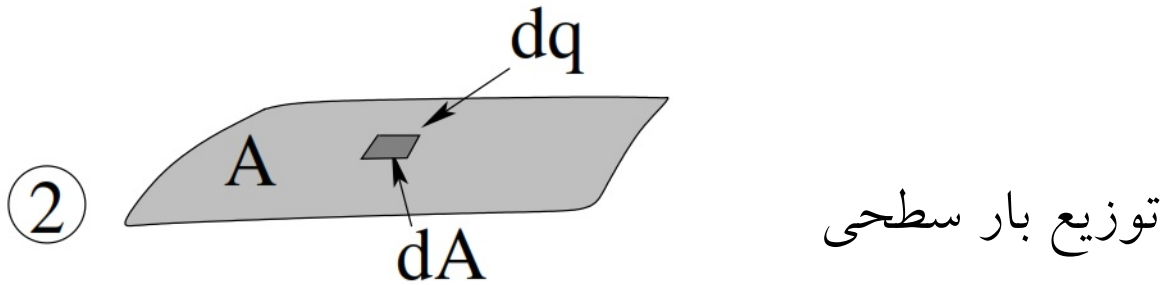
کار لازم برای قراردادن δq در این نقطه $\delta W = \varphi'(x, y, z) \delta q$

انواع توزیع بار پیوسته



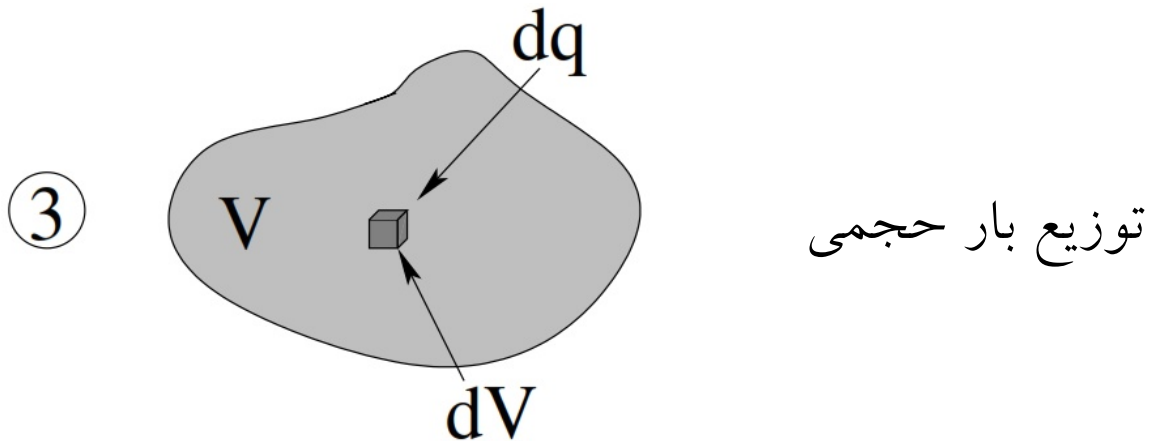
$$dq = \lambda dl$$

چگالی بار خطی



$$dq = \sigma dA$$

چگالی بار سطحی

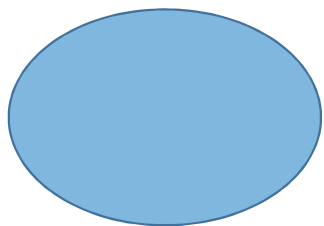


$$dq = \rho dV$$

چگالی بار حجمی

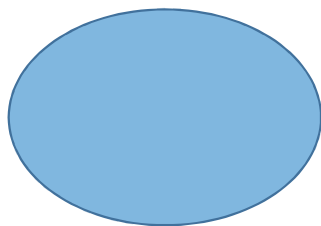
چون کار لازم برای گردهم آوردن بارها به ترتیب گردهم آوری آنها بستگی ندارد، می توان روش گردهم آوری خاصی را به کار برد که با آن حاصل جیس δW ها به سهولت قابل محاسبه باشد. در این روش همه قسمت‌های دستگاه با هم به حالت باردار نهایی خود آورده می شوند، یعنی در هر مرحله از فرایند باردار کردن مقادیر همه چگالیهای بار کسریکسانی از مقادیر نهایی آنهاست. این کسر را با α نشان می دهیم. هر گاه مقادیر نهایی چگالیهای بار با تابعهای $\rho(x, y, z)$ و $\sigma(x, y, z)$ داده شده باشند، آنگاه چگالیهای بار در مرحله ای دلخواه عبارت خواهند بود از $\alpha\rho(x, y, z)$ و $\alpha\sigma(x, y, z)$. به علاوه نمونه‌های این چگالیها عبارت اند از $\delta\rho = \rho(x, y, z)\delta\alpha$ و $\delta\sigma = \sigma(x, y, z)\delta\alpha$. مقدار کسری انرژی الکتروستاتیکی که از جمع بندی (۷.۶) به دست می آید برابر است با

$$U = \int_0^1 \delta\alpha \int_V \rho(x, y, z) \varphi'(\alpha; x, y, z) dv + \int_0^1 \delta\alpha \int_S \sigma(x, y, z) \varphi'(\alpha; x, y, z) da$$



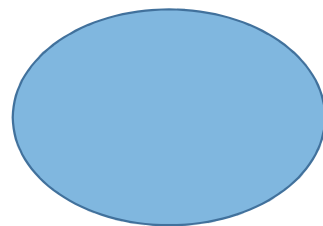
20 %

$$\frac{1}{5} \rho$$



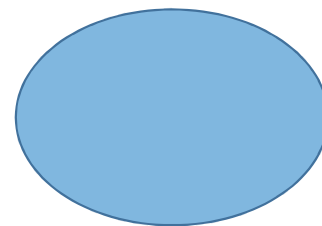
40 %

$$\frac{2}{5} \rho$$



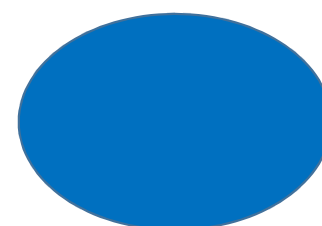
60 %

$$\frac{3}{5} \rho$$



80 %

$$\frac{4}{5} \rho$$



100 %

$$\frac{5}{5} \rho$$

اما چون مقدار تمام بارها کسر یکسانی، α ، از مقدار بار نهایی آنهاست، پتانسیل برابر است با $\varphi'(\alpha; x, y, z) = \alpha\varphi(x, y, z)$ که در آن مقدار نهایی پتانسیل در نقطه (x, y, z)

$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \rho(\mathbf{r}) \varphi(\mathbf{r}) dv + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \sigma(\mathbf{r}) \varphi(\mathbf{r}) da$$

که نتیجه مطلوب برای انرژی یک توزیع بار است. توجه داشته باشید که اولاً حجم انتگرال گیری V باید به حد کافی بزرگ باشد تا همه چگالی بار موجود در مسئله را در بر بگیرد، و ثانیاً پتانسیل φ همان پتانسیل ناشی از چگالی بار ρ (و σ) است.

$$\varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \frac{\rho(\mathbf{r}') dv'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{\sigma(\mathbf{r}') da'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

بررسی کاربرد رابطه برای بارهای نقطه ای

$$\varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon} \int_V \frac{\rho(\mathbf{r}') dv'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} + \frac{1}{4\pi\epsilon} \int_S \frac{\sigma(\mathbf{r}') da'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

$$U = \frac{1}{2} \int_V \rho(\mathbf{r}) \varphi(\mathbf{r}) dv + \frac{1}{2} \int_S \sigma(\mathbf{r}) \varphi(\mathbf{r}) da$$

$$\rho(\mathbf{r}') = \sum_{k=1}^m q_k \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}_k)$$

$$\rho(\mathbf{r}) = \sum_{j=1}^m q_j \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_j)$$



$$\varphi_j = \sum_{k=1}^m \frac{q_k}{4\pi\epsilon_0 r_{jk}}$$

$$U = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^m q_j \varphi_j$$

دستگاه شامل رساناها

سهام مربوط به رساناها را در آن صریحاً جدا

انتگرال گیری بر روی سطح این رساناها

هر رسانا يك ناحیه هم پتانسیل

$$\frac{1}{2} \int_{\text{رسانای } z} \sigma \varphi da = \frac{1}{4} Q_z \varphi_z$$

، در آن Q_z بار رسانای z ام است

رابطه کلی

$$U = \frac{1}{2} \int_V \rho \varphi \, dv + \frac{1}{2} \int_S \sigma \varphi \, da + \frac{1}{2} \sum_i Q_i \varphi_i$$

انتگرال روی حجم اجسام نارسانا

انتگرال سطحی منحصر است به سطوح نارسانا

جمع بندی آن بر روی تمام رسانیها

مقایسه دو رابطه

$$U = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^m q_j \varphi_j$$

برای دستگاهی مرکب از بارهای نقطه‌ای

هر یک از بارهای نقطه‌ای را به صورت یک واحد در نظر گرفتیم؛ پس در این معادله انرژی لازم برای تشکیل بارهای نقطه‌ای از نمونه‌های کوچکتر بار، یعنی به اصلاح خود-انرژی بارهای نقطه‌ای، منظور نشده است

$$U = \frac{1}{2} \sum_j Q_j \varphi_j$$

همه بارها بر روی سطوح رساناها

هم شامل انرژی برهم‌کنش میان رساناهای مختلف است
وهم شامل خود-انرژیهای بار رسانای جداگانه.

اگر تنها یک رسانا وجود داشته باشد، خود-انرژی آن، $U = 1/2 Q_1 \varphi_1$

ناشی از برهم‌کنش بارهای گردهم آمده بر روی آن رسانا خواهد بود

برای دستگاہی شامل رساناهای مختلف

$$\varphi_j = \varphi_{j1} + \varphi_{j2} \quad \text{پتانسیل زامین رسانا}$$

φ_{j1} پتانسیل ناشی از بار موجود بر روی خود زامین رسانا،

φ_{j2} پتانسیل ناشی از بار موجود بر روی سایر رساناها

$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_j Q_j \varphi_j$$



$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_j Q_j \varphi_{j1} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_j Q_j \varphi_{j2}$$

$$U = \frac{1}{4} \sum_j Q_j \varphi_{j1} + \frac{1}{4} \sum_j Q_j \varphi_{j2}$$

خود - انرژیهای مختلف رساناها

خود - انرژی هر رسانا، $1/2 Q_j \varphi_{j1}$ ، به محیط اطراف آن رسانا بستگی دارد
(زیرا توزیع بار بر روی هر رسانا، خود را با محیط اطراف تطبیق می دهد)

تنها پتانسیل مربوط به رسانای j که از لحاظ فیزیکی مفهوم دارد همان پتانسیل کل φ_j است

Example 6.1 Uniformly Charged Sphere

Consider a uniformly charged sphere of charge Q . Referring to Example 2.12*b* we see that the potential inside a uniformly charged sphere of radius R is given by

$$\Phi(r < R) = \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \cdot \frac{1}{2} (3R^2 - r^2) \quad (2.52)$$

where ρ_0 is the uniform charge density. Therefore integrating Eq. (6.5) over the volume of the sphere gives

$$U = \frac{1}{2} \int \Phi \rho \, dv = \rho_0 \frac{4\pi}{2} \int_{r=0}^R r^2 \, dr \left[\frac{\rho_0}{6\epsilon_0} (3R^2 - r^2) \right] = \frac{3}{5} \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 R} \quad (6.7)$$

where $Q \equiv (4/3)\pi R^3 \rho_0$ is the total charge in the sphere.

Second method

We may also calculate this energy directly [analogous to the process yielding Eq. (6.1)] by assuming that the sphere is built up by placing uniformly charged infinitesimal layers on its outer spherical surface. When the sphere has a radius r , its charge is $q = (4/3)\pi r^3 \rho_0$, and the potential at its surface will be $q/4\pi\epsilon_0 r$ [see Eq. (2.51) in Example 2.12*b*]. To add a spherical shell of charge $dq = 4\pi r^2 dr \rho_0$ to its surface will take an amount of work equal to the potential at shell \times charge in shell, or

$$dU = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \times (4\pi r^2 \rho_0 dr) = \frac{4\pi\rho_0^2 r^4}{3\epsilon_0} dr$$

To build up the sphere to radius R , will therefore require the work

$$U = \int_{r=0}^R dU = \int_{r=0}^R \frac{\rho_0^2 (4\pi)^2}{4\pi\epsilon_0 3} r^4 dr = \frac{3}{5} \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 R}$$

just as calculated above in Eq. (6.7).