

Решение задачи

На сфере радиуса R равномерно распределён заряд с поверхностной плотностью σ . Потенциальная энергия взаимодействия двух точечных зарядов q_1 и q_2 , находящихся в точках с радиус-векторами \mathbf{r}_1 и \mathbf{r}_2 , задаётся выражением

$$U(\mathbf{r}_1, \mathbf{r}_2) = \frac{q_1 q_2}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|^{1+a}}.$$

Требуется найти силу, действующую на пробный точечный заряд q , расположенный внутри сферы (на расстоянии $r < R$ от её центра).

1. Потенциал внутри сферы

Пусть заряд q находится в точке \mathbf{r} с $|\mathbf{r}| = r < R$. Поверхностный заряд равномерно распределён на сфере радиуса R с плотностью σ . Элементарный вклад в потенциал в точке \mathbf{r} от элемента площади dS' в точке \mathbf{r}' сферы (где $|\mathbf{r}'| = R$) равен

$$d\Phi(\mathbf{r}) = \frac{\sigma dS'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^{1+a}}.$$

Тогда полный потенциал:

$$\Phi(\mathbf{r}) = \sigma \int_{\text{сфера}} \frac{dS'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^{1+a}}.$$

Благодаря сферической симметрии, удобно выбрать ось z вдоль вектора \mathbf{r} . Тогда $|\mathbf{r}| = r$, для точек на сфере $|\mathbf{r}'| = R$, а угол θ' — угол между \mathbf{r} и \mathbf{r}' . Запишем:

$$|\mathbf{r} - \mathbf{r}'| = \sqrt{R^2 + r^2 - 2 R r \cos \theta'}.$$

Площадь элемента сферы: $dS' = R^2 \sin \theta' d\theta' d\phi'$. Тогда

$$\Phi(r) = \sigma \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \frac{R^2 \sin \theta' d\theta' d\phi'}{(R^2 + r^2 - 2 R r \cos \theta')^{\frac{1+a}{2}}}.$$

Интеграция по ϕ' даёт множитель 2π . Получаем

$$\Phi(r) = 2\pi \sigma R^2 \int_0^\pi \frac{\sin \theta' d\theta'}{(R^2 + r^2 - 2 R r \cos \theta')^{\frac{1+a}{2}}}.$$

Введём $\alpha = \frac{1+a}{2}$. Сменим переменную $t = \cos \theta'$, тогда $\sin \theta' d\theta' = -dt$, и границы по t изменяются от 1 до -1 . В результате:

$$\Phi(r) = 2\pi \sigma R^2 \int_{-1}^1 \frac{dt}{(R^2 + r^2 - 2 R r t)^\alpha}.$$

Обозначим $x = R^2 + r^2 - 2Rr t$, тогда $dx = -2Rr dt$. При $t = -1$ будет $x = (R + r)^2$, при $t = 1$ — $x = (R - r)^2$. Значит

$$\Phi(r) = 2\pi \sigma R^2 \int_{(R+r)^2}^{(R-r)^2} \frac{-dx}{2Rr x^\alpha} = \frac{\pi \sigma R^2}{Rr} \int_{(R+r)^2}^{(R-r)^2} x^{-\alpha} dx.$$

Учитывая $\alpha = \frac{1+a}{2}$ и интеграл

$$\int x^{-\alpha} dx = \int x^{-\frac{1+a}{2}} dx = \begin{cases} \frac{2}{1-a} x^{\frac{1-a}{2}}, & a \neq 1, \\ \ln x, & a = 1, \end{cases}$$

для $a \neq 1$ получаем:

$$\Phi(r) = \frac{\pi \sigma R^2}{Rr} \cdot \frac{2}{1-a} \left[((R-r)^2)^{\frac{1-a}{2}} - ((R+r)^2)^{\frac{1-a}{2}} \right].$$

С учётом порядка пределов эта запись эквивалентна более удобному виду:

$$\Phi(r) = \frac{2\pi \sigma R}{(1-a)r} \left[(R+r)^{1-a} - (R-r)^{1-a} \right], \quad r < R, \quad a \neq 1.$$

При $a = 0$ (обычный кулоновский случай $1/r$) внутри равномерно заряженной сферы потенциал оказывается константой, а поле (и сила) — равным нулю.

2. Сила на пробный заряд q

Сила на заряд q равна

$$\mathbf{F}(r) = -q \nabla \Phi(r).$$

Из-за симметрии $\mathbf{F}(r)$ направлена вдоль радиуса \mathbf{r} . Пусть $\hat{\mathbf{r}} = \frac{\mathbf{r}}{r}$. Тогда

$$\mathbf{F}(r) = F(r) \hat{\mathbf{r}}, \quad F(r) = -q \frac{d\Phi(r)}{dr}.$$

С учётом

$$\Phi(r) = \frac{2\pi \sigma R}{1-a} \frac{(R+r)^{1-a} - (R-r)^{1-a}}{r},$$

получаем

$$F(r) = -q \frac{d}{dr} \left[\frac{2\pi \sigma R}{1-a} \frac{(R+r)^{1-a} - (R-r)^{1-a}}{r} \right].$$

Раскрывая производную, можно оставить ответ в виде:

$$\mathbf{F}(r) = -q \nabla \Phi(r) = -q \frac{2\pi \sigma R}{1-a} \frac{d}{dr} \left[\frac{(R+r)^{1-a} - (R-r)^{1-a}}{r} \right] \hat{\mathbf{r}}, \quad r < R, \quad a \neq 1.$$

Либо выписать полностью:

$$\mathbf{F}(r) = -q 2\pi \sigma R \left[\frac{(R+r)^{-a} + (R-r)^{-a}}{r} - \frac{1}{1-a} \frac{(R+r)^{1-a} - (R-r)^{1-a}}{r^2} \right] \hat{\mathbf{r}}.$$

В частности, в центре сферы ($r = 0$) сила равна нулю, что согласуется с физической симметрией задачи.

3. Итоговый ответ

$$\boxed{\mathbf{F}(r) = -q \nabla \Phi(r) = -q \frac{2\pi \sigma R}{1-a} \frac{d}{dr} \left[\frac{(R+r)^{1-a} - (R-r)^{1-a}}{r} \right] \hat{\mathbf{r}}, \quad r < R, \quad a \neq 1.}$$

При $a = 0$ (обычном кулоновском законе) сила внутри сферы равна нулю. При $a = 1$ требуется отдельное рассмотрение интеграла с логарифмом, однако метод решения аналогичен.