

чение К. о. принимает при $a = \bar{x}$, где $\bar{x} = n - \sum_{i=1}^n x_i$ —ср. арифметическое величин x_i . В вероятностной теории К. о. $\sigma(x)$ случайной величины x от её матем. ожидания наз. квадратный корень из дисперсии, $\sigma(x) = [D(x)]^{1/2}$. См. также Анализ данных, Наименьших квадратов метод.

КВАДРУПОЛЬ. В электростатике — ограниченная система зарядов с нулевыми суммарным зарядом q и дипольным электрич. моментом \mathbf{p}^e , но отличным от нуля тензором квадрупольного момента Q_{ik}^e ($i, k = 1, 2, 3$). Последний наряду со среднеквадратичным радиусом D распределения плотности зарядов $\rho(\mathbf{r})$ ($D = \int r^2 \rho(r) dV$) определяет электрич. свойства К.: поле на больших расстояниях, взаимодействие с внеш. полями и т. п. Так, энергия взаимодействия между К. с центром в точке $\mathbf{r}=0$ и системой внеш. зарядов, создающих плавно неоднородное (в области, занятой К.) поле $\mathbf{E}_0 = -\nabla \Phi_0(\mathbf{r})$, равна $U = Q_{ik}^e \nabla_i \nabla_k \Phi_0 + D \Delta \Phi_0 / 6 + \dots$ (высшие мультипольные моменты опущены, величины $\nabla \Phi_0$ и $\Delta \Phi_0$ берутся в точке $\mathbf{r}=0$).

В своём идеальном воплощении К. состоит из четырёх точечных зарядов q_n , распределённых с плотностью $\rho(\mathbf{r}) = \sum_{n=1}^4 q_n \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_n)$ и удовлетворяющих условиям $\sum_{n=1}^4 q_n = 0$, $\sum_{n=1}^4 q_n \mathbf{r}_n = 0$ ($\delta(\mathbf{r})$ —дельта-функция Дирака). Различают аксиальные К., в к-рых все заряды выстроены вдоль оси, плоские К., в к-рых заряды лежат в одной плоскости, и др. Точечный К. характеризуется распределением $\rho(\mathbf{r}) = Q_{ik}^e \nabla_i \nabla_k \delta(\mathbf{r}) + (D/6) \Delta \delta(\mathbf{r})$, для к-рого поле на любом удалении совпадает с полем «чистого» К.

Иногда вводят понятие внутр. К., «конструктивно» не отличающегося от обычного внешнего, но с использованием поля во внутр., свободной от зарядов области. В двумерном симметричном случае потенциал внутр. К. вблизи центра $r^2 = x^2 + y^2 \approx 0$ имеет вид $\varphi = \text{const} \cdot (x^2 - y^2)$, в трёхмерном аксиально симметричном варианте $\varphi = \text{const} \cdot (x^2 + y^2 - 2z^2)$ и т. п. Такие поля создаются, в частности, внутри квадрупольных конденсаторов, состоящих, напр., в двумерном случае из четырёх металлических стержней с чередующимися по периметру попарно разноимёнными, но равными по величине зарядами. Квадрупольные конденсаторы применяются в ускорителях заряж. частиц при жёсткой фокусировке пучка, в мазерах с молекулярными пучками и др. устройствах, предназначенных для сортировки частиц по их дипольным или мультипольным моментам.

В магнитостатике магн. К. аналогично электрическому К. определяется как ограниченная система замкнутых токов с нулевым магн. дипольным моментом \mathbf{p}^m , но отличным от нуля псевдотензором магн. квадрупольного момента Q_{ik}^m . В идеальном варианте аксиально-симметричный магн. К. представляется совокупностью двух зеркально-симметричных рамок с токами, равными по величине и противоположными по знаку. Изменяющиеся во времени электрич. и магн. К. являются источниками квадрупольного излучения эл.-магн. волн.

В акустике также используется понятие К., чаще всего при описании совокупности дипольных излучателей с нулевым суммарным дипольным моментом.

Лит.: Синчик Е., Основы акустики, пер. с англ., т. 2, М., 1976; Капчинский И. М., Теория линейных резонансных ускорителей, М., 1982; см. также лит. при ст. Квадрупольный момент.

КВАДРУПОЛЬНАЯ ВЫСОКОЧАСТОТНАЯ ФОКУСИРОВКА — фокусировка частиц в линейном ускорителе квадрупольными ипереречными составляющими уско-

ряющего электрич. ВЧ-поля, возникающими при асимметричной структуре (отсутствии осевой симметрии) ускоряющего промежутка. Чередование вдоль траектории частиц фокусирующих и дефокусирующих (в данной плоскости) промежутков обеспечивает знакопеременную фокусировку в обеих плоскостях. См. Фокусировка частиц в ускорителе. Э. Л. Бурштейн.

КВАДРУПОЛЬНАЯ ФОКУСИРОВКА — знакопеременная фокусировка пучков заряж. частиц в ускорителях и каналах транспортировки с помощью квадрупольных линз (электрич. или магнитных). В таких линзах сила, действующая на частицу, пропорциональна расстоянию частицы от оси линзы, причём в одной плоскости сила фокусирующая, а в перпендикулярной ей плоскости — дефокусирующая. Суммарный фокусирующий эффект в обеих плоскостях достигается либо чередованием в пространстве квадрупольных линз, фокусирующих во взаимно перпендикулярных плоскостях (магн. фокусировка или квадрупольная высокочастотная фокусировка электрич. полем), либо изменением во времени знака поля (пространственно-однородная квадрупольная фокусировка электрич. ВЧ-полем).

Э. Л. Бурштейн.

КВАДРУПОЛЬНОЕ ВЗАИМОДЕЙСТВИЕ — взаимодействие системы с внеш. полем (или создающими его источниками), обусловленное наличием у системы квадрупольного момента. К. в. вызывается неоднородностью внеш. поля, к-рая обычно предполагается малой на размере системы l (т. е. поле мало изменяется в пределах системы). Так, энергия системы электрич. зарядов, напр. молекулы или атомного ядра, в электрич. поле $\mathbf{E}(\mathbf{r}) = -\nabla \Phi_0(\mathbf{r})$, описываемом плоской гармонич. ф-цией $\Phi_0(\mathbf{r})$ ($\Delta \Phi_0 = 0$) равна

$$U_0 = [q \Phi_0 + p^e \nabla \Phi_0 + Q_{ik}^e \nabla_i \nabla_k \Phi_0 + \dots] |_{\mathbf{r}=0} \quad (1)$$

(здесь и далее по повторяющимся индексам i и k производится суммирование).

В (1) учтены только первые три электрич. мультипольных момента — полный заряд q , дипольный момент \mathbf{p}^e и квадрупольный момент Q_{ik}^e ($i, k = 1, 2, 3$), вычисленные относительно к-л. внутр. точки системы $\mathbf{r}=0$. К. в. отвечает последнее слагаемое в ф-ле (1). Оно описывает изменение энергии системы под действием неоднородности поля $\mathbf{E}(\mathbf{r})$, к-рую т. о. неявно характеризует. Это обстоятельство используется, в частности, в спектроскопии ядерного квадрупольного резонанса, позволяющей получать информацию об электронной структуре молекулы путём измерения квадрупольного расщепления энергетич. уровней её резонансных ядер в неоднородном поле окружающих электронов.

Если внеш. поле создано нек-рой удалённой системой зарядов, расположенной в области с размером l_0 в окрестности точки \mathbf{R} ($R \gg l, l_0$) и обладающей, в свою очередь, мультипольными моментами q_0 , \mathbf{p}_0^e , Q_{0jm}^e , ..., то его потенциал (в Гаусса системе единиц) равен

$$\Phi_0(\mathbf{r}) = \frac{q_0}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|} + \frac{\mathbf{p}_0^e \cdot (\mathbf{r} - \mathbf{R})}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|^3} + \frac{3 Q_{0jm}^e (\mathbf{r} - \mathbf{R})_j (\mathbf{r} - \mathbf{R})_m}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|^5} + \dots \quad (2)$$

Подстановка (2) в (1) приводит к след. асимптотич. расположению энергии К. в. $U_Q = -Q_{ik}^e \nabla_i E_k$ одной системы зарядов в эл.-статич. поле другой:

$$U_Q = -3 q_0 n_i n_k Q_{ik}^e / R^3 + (15 p_{ij}^e n_j n_l n_k - 6 p_{il}^e n_k) Q_{ik}^e / R^4 - \\ - 15 \left(7 Q_{0jm}^e n_j n_m n_k - 4 Q_{0lj}^e n_l n_j + \frac{2}{5} Q_{0ik}^e \right) \times \\ \times Q_{ik}^e / R^5 + \dots, \quad (3)$$

где $n = \mathbf{R}/R$. Здесь первый член описывает энергию взаимодействия квадруполя с зарядом q_0 , второй — с диполем \mathbf{p}_0^e , третий — с квадруполем Q_{0jm}^e . К. в. с заря-