

исчезает при выключении поля. Понятие П., как правило, не относят к частицам, обладающим постоянным дипольным моментом (напр., к полярным молекулам).

В относительно слабых электрич. полях

$$\mathbf{p} = \alpha \mathbf{E}; \quad (1)$$

коэф. α также наз. П., он является её количеств. мерой (имеет размерность объема). Для атомных систем, напр. нек-рых молекул, П. может быть анизотропной. В этом случае зависимость $p(E)$ более сложная:

$$\mathbf{p}_i = \sum_j \alpha_{ij} \mathbf{E}_j,$$

где $\|\alpha_{ij}\|$ — симметричный тензор 2-го ранга, $i, j = x, y, z$. В сильных электрич. полях зависимость $p(E)$ перестаёт быть линейной.

Для изолированной i -й частицы (напр., молекулы разреженного газа) значение напряженности поля E_i (поля в месте нахождения частицы) совпадает с напряженностью внеш. поля $E_{\text{внеш}}$. Для частиц жидкости или кристалла к $E_{\text{внеш}}$ добавляется $E_{\text{внутр}}$ — поле, создаваемое зарядами др. частиц, окружающих данную (локальное поле).

При включении поля момент \mathbf{p} появляется не мгновенно; время установления \mathbf{p} для каждого типа частиц различно в зависимости от их физ. природы и характеризуется временем релаксации τ .

Наиб. применение понятия П. получило в физике диэлектриков. Здесь оно определяет поляризацию среды P , диэлектрич. восприимчивость χ , диэлектрич. проницаемость ϵ . В простейшем случае

$$P = \sum_i p_i = \sum_i \alpha_i E_i;$$

$$\chi = \alpha N; \quad \epsilon = 1 + 4\pi\alpha N$$

(сумма берется по всем N частицам в единице объема). Понятие П. используется в физике молекул и физ. химии. Результаты измерений p , ϵ , χ , P и оптич. характеристики среди всегда содержат информацию о П. составляющих её частиц.

Случаю статич. поля E отвечает статич. значение П., являющееся одной из важных индивидуальных характеристик частиц. В первом поле E (напр., в простейшем случае гармонич. зависимости E от времени) П. зависит от частоты ω колебаний поля и её удобно представить в виде комплексной величины: $\alpha(\omega) = \alpha_1(\omega) + i\alpha_0(\omega)$. Конкретный характер поведения П. в таком поле зависит прежде всего от времени релаксации τ . При достаточно низких частотах ω и коротких τ момент \mathbf{p} устанавливается практически синфазно с изменением поля. При очень высоких ω или больших τ момент \mathbf{p} может вообще не возникать; частица «не чувствует» присутствия поля, П. отсутствует. В промежуточных случаях (однако при $\omega \sim 1/\tau$) наблюдаются явления дисперсии и поглощения и зависимость $\alpha(\omega)$ носит четко выраженный и иногда весьма сложный характер.

Различают следующие виды П.

Электронная П. ($\alpha_{\text{эл}}$) обусловлена смещением в поле E электронных оболочек относительно атомных ядер. Величина α для атомов и ионов порядка их объема ($\sim 10^{-24} \text{ см}^3$), а $\tau \sim 10^{-14} - 10^{-15} \text{ с}$. Электронная П. имеет место во всех атомах и атомных системах, но в ряде случаев может маскироваться из-за малой величины другими, более сильными видами П.

Ионная П. ($\alpha_{\text{и}}$) в ионных кристаллах обусловлена упругим смещением в поле E разноименных ионов из их положений равновесия в противоположных друг относительно друга направлениях. В простейшем случае ионных кристаллов типа NaCl величина

$$\alpha_{\text{i}} = \frac{Z_e}{\omega^2 - \omega_0^2} \cdot \frac{m_1 + m_2}{m_1 m_2}, \quad (2)$$

где m_1 и m_2 — массы ионов, Z_e — их заряд, ω_0 — собств. частота упругих колебаний ионов кристалла (оптич. ветвь), ω — частота внеш. поля (для статич. поля $\omega = 0$). Время релаксации $\tau \sim 10^{-12} - 10^{-13} \text{ с}$ (частота релаксации $\omega_{\text{рел}} = 1/\tau$ лежит в ИК-области спектра).

Атомная П. ($\alpha_{\text{ат}}$) молекул обусловлена смещением в поле E атомов разного типа в молекуле (что связано с несимметричным распределением в молекуле электронной плотности). Этот вид П. обычно составляет $\sim (1/10)\alpha_{\text{и}}$, $\tau \sim 10^{-12} - 10^{-13} \text{ с}$. Иногда атомной П. называют также П., связанную со смещением электронов, обеспечивающих ковалентные связи в кристаллах типа алмаза (Ge, Si). Температурная зависимость всех этих видов П., особенно $\alpha_{\text{эл}}$, слабая (с ростом T П. несколько уменьшается).

В физике диэлектриков все виды поляризации связывают с тем или иным видом П. Помимо перечисленных здесь вводятся и др. виды П., наиб. важные из них — ориентационная и релаксационная. Характерная особенность этих видов П. — резкая зависимость от темп-ры, что позволяет выделить их при эксперим. определениях.

Ориентационная П. ($\alpha_{\text{ор}}$) вводится для полярных диэлектриков (газов, жидкостей), состоящих из молекул с пост. дипольными моментами, а также и для кристаллов, в к-рых дипольные моменты могут поворачиваться. Если диэлектрик состоит из одинаковых молекул, имеющих пост. дипольный момент p_0 , то ориентация П. $\alpha_{\text{ор}}$ определяется как ср. значение поляризации $P = \sum_i P_i = \sum_i p_0 E_i/N$, отнесенное к одной молекуле ($p_0 E_i$ — проекция момента p_0 i -й молекулы на направление поля E), т. е.

$$\alpha_{\text{ор}} = \frac{1}{N} \sum_i p_0 E_i.$$

Ориентация p_0 в поле E нарушается тепловым движением, поэтому $\alpha_{\text{ор}}$ сильно зависит от темп-ры:

$$\alpha_{\text{ор}} = p_0^2 / 3kT.$$

Релаксационная П. (тепловая; $\alpha_{\text{рел}}$) вводится обычно для ионных кристаллов, где у слабо связанных ионов имеются два (или более) равновесных положения, к-рые в поле E становятся неравновероятными, что приводит к появлению поляризации среды и, следовательно, к возможности ввести среднюю (на ион) П. Расчет (подтверждаемый опытом) даёт: $\alpha_{\text{рел}} = Z_e b / 12kT$, где b — расстояние между равновесными положениями ионов.

Для этих видов П. значения τ лежат в широком диапазоне ($\sim 10^{-2} - 10^{-12} \text{ с}$) и сильно зависят от темп-ры и др. внеш. условий. В случае переменных полей $\alpha_{\text{ор}}$ и $\alpha_{\text{рел}}$ зависят от частоты внеш. поля так же, как др. виды П. При рассмотрении поляризации гетерогенных диэлектриков понятие П. обычно не используется.

В литературе по физике диэлектриков П. иногда наз. коэф. пропорциональности χ между P и E ($P = \chi E$), т. е. диэлектрич. восприимчивость.

Для относительно простых систем связь между электронной П. и макроскопич. характеристиками вещества описывается Лоренца — Лоренца формулой или Клаузиуса — Моссотти формулой, а с учётом $\alpha_{\text{ор}}$ — Ланжевена — Дебая формулой и их усложнёнными модификациями. Эти зависимости — основа для эксперим. определения α . Ионную П. определяют по ф-лам типа (2). Сопоставление опытных и теоретич. данных для поглощения и дисперсии эл.-магн. волн, диэлектрич. потерю и т. д. даёт информацию как о П., так и о ходе её изменений с частотой внеш. поля. Свойства (и эффекты, в к-рых они проявляются) многих молекул и их систем (в частности, анизотропные) часто обусловлены их П. и П., составляющих их частиц. Примерами таких свойств и эффектов являются поляризация и рассеяние (в т. ч.