

## 12 Главни ефекти в кристалите

### 1. Изменение на ентропията при изменение на температурата

При обратим процес, нарастването на температурата води до изменение на ентропията в единица обем.

$$(1) \quad dS = \frac{c}{T} dT,$$

$c$  – специфична топлоемност или специфична топлина на кристала (топлоемност на единица обем).

$$(2) \quad dS = \frac{\delta Q}{T} - \text{редуцирано количество топлина,}$$

$\delta Q$  е обмененото количество топлина, като  $\delta Q = cdT$ .

### 2. Поляризация – диелектрична

#### 2.1. Диелектрична възприемчивост

Под влияние на електрично поле (ЕП), зарядите  $q_s$  се преместват един спрямо друг.

$$(3) \quad \vec{P} = \sum_s q_s \vec{r}_s - \text{диелектрична поляризация – пълен диполен}$$

момент на единица обем от веществото.

В изотропни среди:  $\vec{P} \parallel \vec{E}$

$$(4) \quad \vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E},$$

$\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{F/m}$  – диелектрична проницаемост на вакуума,  $\chi$  – диелектрична възприемчивост.

В анизотропни среди:

$$(5) \quad P_i = \epsilon_0 \cdot \chi_{ik} \cdot E_k,$$

$\chi_{ik}$  – тензор на диелектрична възприемчивост.

**Диелектрична поляризация** – Поляризиране на диелектрика под действие на външно електрично поле.

**Симетричност на  $\chi_{ik}$ :**

За целта пресмятаме работата за поляризация на кристала.

$$(6) \quad \delta A_i = E_i \cdot q \cdot dx_i - \text{работата за преместване на заряд } q \text{ на разстояние } dx_i \text{ в ЕП } - E_i.$$

$$(7) \quad \delta A = n \cdot \delta A_i = E_i \cdot n \cdot q \cdot dx_i - \text{работата за преместване на } n \text{ заряда } q \text{ в единица обем.}$$

$$(8) \quad \delta A = E_i dP_i = E_i \cdot \epsilon_0 \cdot \chi_{ik} \cdot dE_k$$

За изотермичен процес:

$$(9) \quad \delta A = dF - \text{промяна на свободната енергия вследствие на поляризацията.}$$

Диференцираме:

$$\frac{\partial^2 F_p}{\partial E_k \partial E_i} = \epsilon_0 \chi_{ik} \quad \frac{\partial^2 F_p}{\partial E_i \partial E_k} = \epsilon_0 \chi_{ki}$$

Равни, тъй като вторите производни на  $F_p$  не зависи от реда на диференциране.

$\chi_{ik} = \chi_{ki}$  – тензорът на диелектрична възприемчивост е симетричен.

## 2.2. Диелектрична проницаемост

Вектор на електричната индукция  $\vec{D}$

$$(10) \quad \vec{D} = \varepsilon_0 \cdot \vec{E} + \vec{P}$$

За изотропни диелектрици  $\vec{D} \parallel \vec{E}$

$$(11) \quad \vec{D} = \varepsilon_0 \cdot \varepsilon \cdot \vec{E},$$

$\varepsilon_0 \cdot \varepsilon$  – диелектрична проницаемост,  $\varepsilon$  – относителна диелектрична проницаемост.

От (4) и (10) следва, че:

$$(12) \quad \vec{D} = \varepsilon_0 \cdot (1 + \chi) \cdot \vec{E}$$

или

$$(13) \quad \varepsilon = 1 + \chi$$

В анизотропни среди (кристали)  $\vec{P}$  не е успоредно на  $\vec{E}$ :

$$(14) \quad D_i = \varepsilon_0 \cdot \varepsilon_{ik} \cdot E_k = \varepsilon_0 \cdot E_i + P_i = \varepsilon_0 \cdot (\delta_{ik} + \chi_{ik}) \cdot E_k$$

$$(15) \quad \varepsilon_{ik} = \delta_{ik} + \chi_{ik}$$

$\varepsilon_0 \cdot \varepsilon_{ik}$  – тензор на диелектрична проницаемост;  $\delta_{ik}$  – единичен тензор или единична квадратна матрица на Кронекер:

$$\delta_{ik} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

От симетричността на  $\chi_{ik}$ , следва симетрията на  $\varepsilon_0 \cdot \varepsilon_{ik}$ . Следователно, тензорът на диелектрична проницаемост се определя от стойностите и направленията на 3<sup>-те</sup> главни диелектрични проницаемости.

## 3. Намагнитване

### 3.1. Магнитна възприемчивост, $\varkappa_{ik}$

Аналогично на електрична възприемчивост за изотропни среди.

$$(16) \quad \vec{M} = \mu_0 \cdot \varkappa \cdot \vec{H} \text{ – вектор на магнитен момент –}$$

магнитният момент на единица обем,

$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7}$  Н/м – магнитна проницаемост на вакуум,  $\varkappa$  – магнитна възприемчивост.

При  $\varkappa > 0$  ( $\vec{M}$  в посока на  $\vec{H}$ ) – парамагнитни вещества.

При  $\varkappa < 0$  ( $\vec{M}$  противоположна на  $\vec{H}$ ) – диамагнитни вещества.

**За анизотропни тела**

$$(17) \quad M_i = \mu_0 \cdot \varkappa_{ik} \cdot H_k$$

$\varkappa_{ik}$  – компоненти на тензора на магнитна възприемчивост,  $\varkappa_{ik}$  – симетричен тензор (аналогичен на  $\chi_{ik}$ )

Магнитната възприемчивост на кристала напълно се определя от стойностите и направленията на неговите главни възприемчивости  $\varkappa_1, \varkappa_2, \varkappa_3$ .

**Намагнитване** – под действие на външно магнитно поле (МП)  $\vec{H}$  кристалът се намагнитва  $\vec{M}$ .

### 3.2. Магнитна проницаемост

$$(18) \quad \vec{B} = \mu_0 \cdot \vec{H} + \vec{M}$$

От (17) и (18) за анизотропна среда

$$(19) \quad B_i = \mu_0 \cdot (H_i + \alpha_{ik} H_k) = \mu_0 \cdot (\delta_{ik} + \alpha_{ik}) \cdot H_k$$

$$(20) \quad B_i = \mu_{ik} \cdot H_k$$

$$(21) \quad \mu_{ik} = \mu_0 \cdot (\delta_{ik} + \alpha_{ik}) \quad - \text{ симетричен тензор на магнитна проницаемост, } (\delta_{ik} + \alpha_{ik}) - \text{ относителна магнитна проницаемост.}$$

### 4. Еластична деформация

#### 4.1. Тензори на еластичните модули

$$(22) \quad S_{ij} = e_{ijkl} \cdot T_{kl}, \quad e_{ijkl} - \text{ еластична константа}$$

$$(23) \quad T_{ij} = c_{ijkl} \cdot S_{kl}, \quad c_{ijkl} - \text{ модул на еластичност}$$

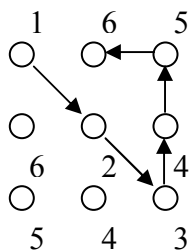
(22), (23) – обобщен закон на Хук. Всяка компонента на  $T_{kl}(S_{ij})$  зависи линейно от всички компоненти на  $S_{ij}(T_{kl})$

$$(22) \quad \begin{array}{l} \text{Полевият тензор на механично напрежение } T_{ik}, \text{ характеризира външното} \\ \text{въздействие върху кристала.} \\ \text{Полевият тензор на еластична деформация } S_{kl}, \text{ характеризира реакцията на} \\ \text{тялото на тези външни въздействия.} \end{array}$$

$T_{ik}, S_{kl}$  са симетрични, следователно  $e_{ijkl}$  и  $c_{ijkl}$  – симетрични тензори от IV ранг  $9 \times 9 = 81$  члена се редуцират до 36 (симетрични при замяна:  $i \leftrightarrow j, k \leftrightarrow l$ ).

#### 4.2. Матрично представяне на механичното напрежение, деформацията, еластичните константи и еластичните модули.

Тензорите се представят в матрична форма. Заменяме двойните индекси  $ij$  и  $kl$  с  $p$  и  $q$ , така:



$ij (kl)$	11	22	33	32(23)	31(13)	12(21)
$p (q)$	1	2	3	4	5	6

Тогава се получава:

$$T_p = (T_1 T_2 T_3 T_4 T_5 T_6) - \text{ единична матрица}$$

$$T_q = 2T_{kl}, \quad S_q = 2S_{kl}, \text{ тъй като при } k \neq l \text{ влясно на (22) и (23)}$$

фигурират по два члена  $T_{kl}(S_{kl})$ .

$$T_q = T_{kl}, \quad S_q = S_{kl} \text{ при } k = l$$

$$(24) \quad S_p = e_{pq} \cdot T_q$$

$$(25) \quad T_p = c_{pq} \cdot S_q$$

От енергетични съображения се показва, че матриците  $e_{pq}$  и  $c_{pq}$  са симетрични. Членовете им от 36 се свеждат до 21.

21 е максималният брой еластични константи и модули в най-ниския симетричен клас – триклинният без център на симетрия.

3 еластични модули и константи за кристали с кубична симетрия.

2 за изотропни тела.