

**Ўзбекистан Республикасы Жоқары ҳәм орта арнаўлы
билим министрлиги**

Бердақ атындағы Қарақалпапақ мәмлекетлик университети

Улыўма физика кафедрасы

Б.Әбдикамалов

КРИСТАЛЛОФИЗИКА

пәни бойынша лекциялар текстлери

**Физика қәнигелиги магистратурасы
ушын дүзилген**

Нөкис - 2006

Мазмуны

Кириси7	4
I бап. Кристаллографиядан тийкар2ы ма2лы7матлар	7
§ l. Кристалларды4 Зурылысы 81м ке4ислик п1нжереси	7
§ w. Кристалларды4 1пи7айы шекли симметрия элементлери	14
§ e. Кристаллографиялы3 категориялар, системалар 81м сингониялар	19
§ r. Кристаллар симметриясыны4 но3атлы3 топарлары (класслары)	22
§ t. Кристалларды4 ew симметрия классын (симметрияны4 ew но3атлы3 топарын) келтирип шы2ары7 81м т1рипле7	25
§ y. Симметрияны4 шеклик топарлары (Кюри топарлары)	29
§ u. Кристаллар структурасыны4 (Зурылысыны4) симметриясы	32
§ i. Кристаллар структурасы симметриясы элементлерин 3осы7. Бравэ п1нжерелери.	34
§ o. Симметрияны4 ке4исликтеги we0 топарлары	37
§ q0. Кери п1нжере	41
§ lq. Структуралы3 кристаллографияны4 тийкар2ы формулалары	43
II бап. Кристалларды4 физикалы3 31сийетлерин тензорлы3 81м симметриялы3 т1рипле7 усыллары.	45
§ lw. Кристал тутас бир текли анизотроп орталы3 сыпатында.	45
§ le. Тензорлар 81м оларды4 т6рлендири7лери	49
§ lg. Векторларды4 81м w-рангалы тензорларды4 Зура7шыларын т6рлендири7.	51
§ qt. *1p 3ыйлы рангаларда2ы тензорлар.	52
§ ly. Псевдотензорлар (аксиал тензорлар)	54
§ lu. Симметриялы3 81м антисимметриялы3 тензорлар.	54
§ li. Тензорларды геометриялы3 жа3тан интерпретацияла7. К5рсеткиш бетлер.	57
§ lo. Скалярларды4, псевдоскалярларды4 81м векторларды4 симметриясы.	59
§ w0. Физикалы3 31сийетлерди4 симметриясы.	61
§ wq. Кристаллофизикалы3 координаталар системасы.	64
III бап. Кристалларды4 механикалы3 31сийетлери	67
§ ww. Кириси7.	67
§ we. Кристалларды4 серпимлилик 31сийетлери.	68
§ wg. Кристаллар ушын Гук нызамы.	76
§ wt. Кристалды4 симметриясыны4 серпимлилик коэффициентлери тензорины4 т6рине т1сири.	77
§ wy. Жылжы7 менен болату2ын эластик деформация.	79
§ wi. Жылжы7 элементлери.	82
IV бап. П1нжере динамикасы 81м фазалы3 5ти7лер	83
§ wi. Кристалл атомларыны4 тербелислери.	83

§ wo. Кристалды4 жыллылы3 сыйымлылы2ы.	88
§ eo. Кристалды4 сызы3лы жыллылы3 ке4ейи7и.	89
§ eq. Жыллылы3 5ткизгишлик.	90
§ ew. Фазалы3 5ти7лер. Полиморфизм.	91
§ ee. Биринши 81и екинши 17лад фазалы3 5ти7лери.	92
§ eg. Атомлар тербелислери 81м полиморф 5ти7лер.	92
§ et. Дебай 8ал те4лемеси 81м Грюнайзен формуласы.	96
§ ey. Фазалы3 5ти7лер 81м кристаллар симметриясы.	97
V бап. Кристалларды4 электрлик 81м оптикалы3 31сийетлери.	100
§ eu. Кириси7.	100
§ ei. Кристалларды4 поляризациясы.	101
§ eo. Поляризацияны4 тийкар2ы т6рлери.	103
§ ro. Электр 5ткизгишлик.	104
§ rq. Диэлектриклик жо2алты7лар.	105
§ rw. Пирозэлектриклик 3убылыслар.	106
§ re. Пьезоэлектрлик эффект 81м электрострикция.	108
§ rr. Ферроэлектриклерди4 электрлик 31сийетлерини4 5згешеликлери 81м доменлик 3урылысы.	111
§ rt. Кристалларды4 оптикалы3 31сийетлери.	119
§ ry. Кристалларды4 структуралы3 анализи тийкарлары.	128
§ ru. Электрон ты2ызлы2ы функциясы. Фурье интегралы.	131
§ ri. Температуралы3 фактор	133
§ ro. Кристалларда2ы дифракция. Лауэ ш1ртлери.	135
§ to. Шашыра7 сферасы.	138
§ tq. Структуралы3 амплитуда.	139
§ tw. Шашыра7лар интенсивлиги.	140
§ te. Дифракциялы3 с67ретти4 симметриясы 81м оны4 кристалл симметриясыны4 но3атлы3 топары менен байланысы.	141
§ tr. Дифракциялы3 с67ретте кристаллды4 ке4исликтеги симметриясыны4 к5рини7и. %ши7лер.	142

Кирисиў

Техниканы4 пайда еткен маш3алалары, кристалларда2ы рентген нурларыны4 дифракциясыны4 ашылы7ы, рентгенструктуралы3 анализди4 методларыны4 исленип шы2ылы7ы, соны4 менен бир Затарда Затты денелерди4 атомлы3-кристаллы3 Зурылысын изертле7ди4 бас3а да дифракциялы3 методларыны4 ашылы7ы ХХ 1сирди4 басына шекем 5згермей келген кристаллография илимини4 тез ра7ажланып кети7ине 6лкен т6ртки берди. Егер сол 7а3ытлар2а шекем кристаллография геологиялы3-минералогиялы3 илимге жа3ын болып келген болса, энди ол физика, химия, техникалы3 илимлерди4 к5п тара7лары менен тиккелей байланыса баслады 81м кейинирек сол илимлер арасында2ы байланыстыры7шы орайлы3 орынды ийеледи. Кристаллография илимини4 5зини4 орайы менен ма3сети кристаллофизика т1репке к5бирек а7ысты. Усыны4 менен бирге кристалларды4 31сийетлерин изертле7де математиканы4 тут3ан орны артты.

Кристалларды4 физикалы3 31сийетлери 5лшенген шамалар арасында2ы Затнаслар менен т1риппленеди. Мысалы ты2ызлы3 масса менен к5лем арасында2ы Затнастан аны3ланады. Масса менен к5лем ба2ытлар2а байланыссыз бол2анлы3тан ты2ызлы3 ба2ыттан 21резсиз 31сийет болып шы2ады. Керисинше салыстырмалы электр 5ткизгишлик сыя3лы 31сийетлер 81р Зайсысы ба2ыт3а байланысly бол2ан физикалы3 шамалар арасында2ы Затнастан келип шы2ады (бул жа2дайда электр майданыны4 керне7лиги 81м то3 ты2ызлы2ы). Экспериментлер 8а3ый3атында да кристалларды4 к5пшилик физикалы3 31сийетлерини4 усы физикалы3 31сийет 5лшенген ба2ыт3а байланысly екенлигин к5рсетеди. Бундай жа2дайларда кристалларды Зарап атырыл2ан 31сийетлерге Зарата **анизотроп** деп Зараймыз.

Демек кристалларды4 физикалы3 31сийетлерин Залай т1риплеймиз деген т1бийий сора7 пайда болады. Усы2ан байланысly лекциялар текстинде кристалларды4 физикалы3 31сийетлерини4 тензорлы3 жазылы7ларыны4 т1ртиплери берилген 81м усындай тензорларды4 не екенлиги 81м Залай Золланылату2ынлы2ы т6синдирилген.

Биз д1слеп улы7ма т6рде кристалларды4 жыллылы3, электрлик 81м механикалы3 31сийетлери арасында2ы байланысларды к5рсетип 5темиз. Бундай байланыслар усы кириси7 б5лиминде келтирилген А 81м В с67ретлеринде с17лелендирилген. Сырт3ы 6ш мбйешликти4 т5белеринде температура Т, электр майданыны4 керне7лиги E_i , керне7лер σ_{ij} Зойыл2ан. Бул шамаларды кристаллар2а т6сирилген 'к6шлер' деп Зара72а болады. Ишки 6ш мбйешликти4 с1йкес т5белеринде S - к5лем бирлигиндеги энтропия, D_i - электр индукциясы 81м ϵ_{ij} деформациясы жайлас3ан. Бул шамалар с1йкес к6шлерди4 т1сир ети7ини4 тиккелей н1тийжеси болып табылады. Сырт3ы 81м ишки 6ш мбйешликлерди4 с1йкес т5белерин байланыстырату2ын жу7ан сызы3лар **бас эффектлер** деп аталату2ын 6ш бас эффектке с1йкес келеди.

q. Қайтымлы процессте температураны4 5си7и бирлик к5лемде энтропияны4 т5мендегидей 5згерисин болдырады

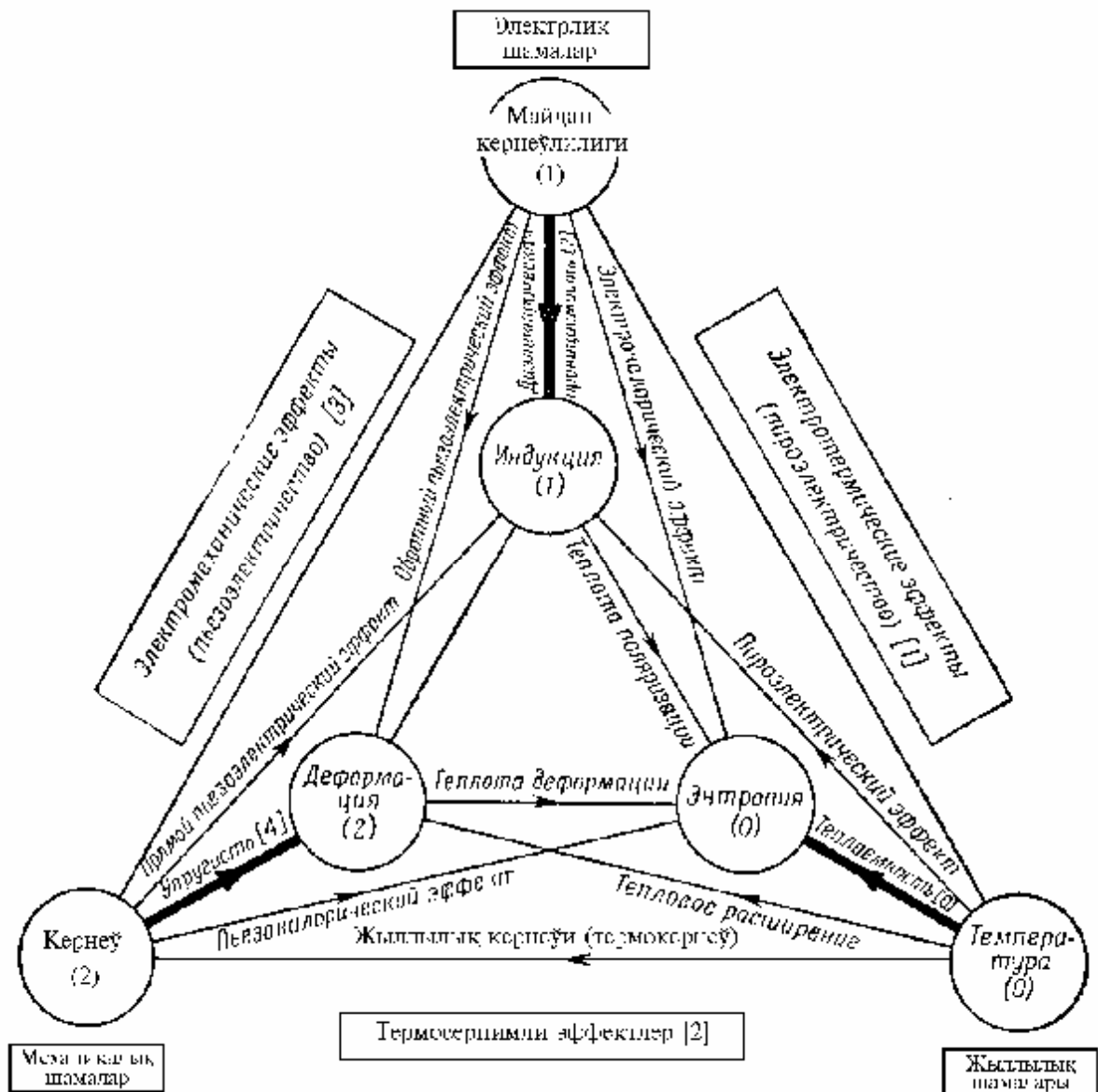
$$dS = (C/T)dT.$$

Бұл а4латпада2ы скалярлар C бірлік к5лем ушын жыллылы3 сыйымлылы2ы $81m$ T - абсолют температура болып табылады.

и. Электр майданыны4 киши 5згериси dE_i электр индукциясыны4 5згериси dD_i ди пайда етеди

$$dD_i = \chi_{ij} dE_j.$$

Бул жерде χ_{ij} диэлектриклик си4иргишлик тензоры болып табылады.



А с67рет. Кристалларды4 жыллылы3, электрлік 81м механикалы3 31сйетлери ара-сында2ы Затнастар.

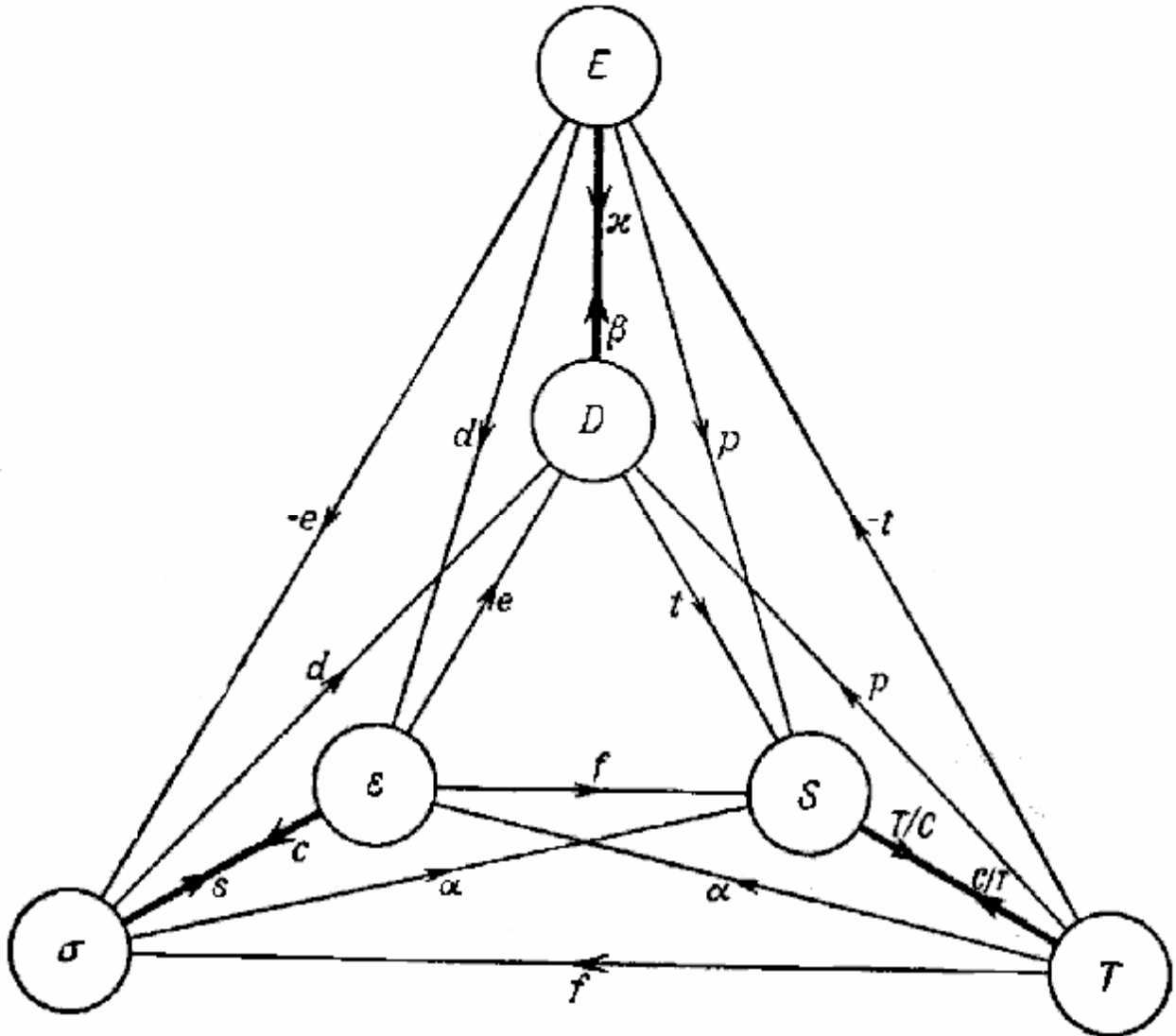
@1резсиз 5згери7шилер ушын тензорды4 рангасы ушын д54гелек За7сырмалар, ал 31сйетлер ушын квадрат За7сырмалар Золланыл2ан.

е. Керне7ди4 киши 5згериси $d\sigma_{kl}$ т5мендеги Затнас бойынша деформацияны4 5згериси $d\epsilon_{ij}$ ты пайда етеди.

$$d\varepsilon_{ij} = S_{ijkl} d\sigma_{kl}.$$

Бул жерде S_{ijkl} серпимли берилгишлик тензоры деп аталады.

С67ретте келтирилген диаграмма **жуплыз эффектлер** ($\sigma, \varepsilon, p, d, T, C, \alpha$) деп аталышы эффектлерди де с17лелендиреди. Бундай эффектлер сырт3ы 81м ишки бш мбйешликлерди тутастырышы сызы3лар ар3алы к5рсетилген. Мысал ретинде диаграмманы4 т5менги б5лиминдеги 53-ара параллел бол2ан еки сызы3ты аламыз.



В с67рет. Кристалларды4 жыллылы3, электрлик 81м механикалы3 31сийетлерин т1рипле7ши шамалар арасында2ы 3атнастар.

Оларды4 бири жыллылы3 ке4ейи7ине (температураны4 5згери7и менен ж6рету2ын деформация), ал екиншиси пьезокалориялы3 эффектке (механикалы3 керне7иди4 т1сиринде жыллылы3ты4 б5линип шы2ы7ы) с1йкес келеди. Диаграмманы4 т5менги б5лиминдеги еки горизонт ба2ытында2ы сызы3лар деформация салдарынан б5линип шы2ату2ын жыллылы3ты 81м кристаллды4 температурасы 5згергенде пайда болату2ын жыллылы3 керне7ин (термокерне7ди) береді. Бундай жуплыз эффектлер скаляр менен екинши рангалы тензорлар арасында2ы 3атнастарды а4латады 81м сон-

лызтан оларды 5злери екинши рангалы тензорлар болып табылады. Мысалы жыллылыз ке4ейи7и ушын

$$d \epsilon_{ij} = \alpha_{ij} dT$$

а4латпасын жаза аламыз.

Диаграмманы4 шеп т1репи кристалларды4 пьезоэлектрлик 31сийетлери менен байланыслы бол2ан жуплыз эффектлерди с17лелендиреди. Ту7ры пьезоэлектрлик эффект дифференциал формада

$$dP_i = d_{ijk} d\sigma_{jk}$$

те4лемеси менен т1рипленеди.

$$D_i = \chi_0 E_i + P_i$$

бол2анлызтан

$$dP_i = dD_i - \chi_0 dE_i.$$

Сонлызтан, егер кристалда электр майданы туразлы етип услап турылату2ын болса т5мендегидей формуланы жаза аламыз`

$$dD_i = d_{ijk} d\sigma_{jk}.$$

Солай етип ту7ры 81м кери пьезоэффектлер диаграмманы4 шеп т1репиндеги диагоналар менен т1рипленеди.

ЖоЗарыда келтирилгендей жоллар менен диаграмманы4 бас3а т1реплеринде с17леленген байланысларды а4сат таба аламыз. В с67ретте болса физикалыз шамалар Забыл етилген белгиле7лерде берилген.

Солай етип кристалларды4 жыллылыз, электрлик 81м механикалыз 31сийетлерини4 барлы2ын да биргеликте Зара7ымыз2а болады екен. !лбетте сол 31сийетлер арасында2ы байланысларды т6сини7 ушын с1йкес процесслерди4 термодинамикасын Зарап шы2ы7 керек. Бундай м1селелер 8а33ында лекциялар текстлеринде ай3ын процесслер Зарал2анда толыз айтылады.

I бап. Кристаллографиядан тийкарғы мағлыўматлар

§ 1. Кристаллардың структурасы хэм кеңислик пәнжереси¹

Кристаллофизика ишки симметриясына 81м дискрет атомлыз Зурылысына байланыслы бол2ан кристалларды4 физикалыз Зубылысларды4 нызамларын бйренеди. Ал кристалларды4 тийкар2ы 5згешелиги оларды4 симметрия2а ийе болы7ы болып табылады.

Атомлар арасында2ы ке4исликтеги 5з-ара Затнаслар 81м олар арасында2ы 5з-ара т1сир етиси7 кбшлери кристалларды4 ишки Зурылысыны4 симметриясын, нызамлылызларын 81м дурыслы2ын т1риплейди. Кристалларды Зурайту2ын б5лекшелер, я2ный атомлар, ионлар, молекулалар, оларды4 комплекслери Затарлар, тегисликлер, п1нжере бойынша дурыс 81м симметриялы т6рде жайласады. Ишки Зурылысыны4

¹ Лекциялар текстлеринде кристаллыз Зурылыс 81м кристаллыз структура с5злери бир м1ни де Золланылады.

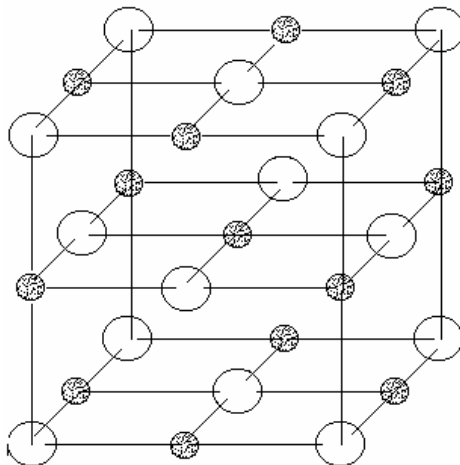
симметриялы болууларына себеп кристаллардын физикалык касиеттери де, олардын сырткы формалары да симметриялы болуп келет.

Кристалдын кристаллическени структурасына симметриясы менен нызамчуулугуна келген кешлер менен процесстердин динамикалык те салмачуулугуна нийтжеси болуп табылат. Сырткы тирлер (мысалы электр майданы, механикалык ысык жаса кристалга баска тирли атомларды киргизиш) динамикалык те салмачуулугуна бузулушуна алып келет. 81м соан сикес кристалдын физикалык касиеттерин ыгертеди. Бул техникада кристаллардын физикалык касиеттерин ыгертешде кеш тирде Золланылат.

Кристаллардын бир теклиги, дискреттик 81м анизотропиясы олардын Зурулушуна нызамчуулугу менен симметриясына салдары болуп табылат.

Кристаллар ишиндеги 81р бир нозат улыма жагдайларда 81р 3ыйлы аналга ийе бир нозатта бир сорттагы блекшелер (мысалы NaCl кристаллындагы Na ионунун орайы), ал баска нозатта баска сорттагы блекшелер (мысалы Cl ядросы) жайласат. Ал бшинши нозатта болса ядролардын пткиллей болмашы мбмкин, бирак бул нозат электр потенциалына белгили бир мниси менен, тиртинши нозат баска бир мниси менен тирпленет (l-c67рет).

Бирак тутасы менен аланда кристал бир текли орталык болуп табылат. Оны кристаллическени бир билими баска бир билиминен артык та, кем де емес. Кристалдын бир теклиги бир теклик радиусы R дин болушуна байланышы. Радиусу усындай болган шарды кристалдын 3айсы билимине жайтастырсак та, кристаллическени нозат пенен затар уш нозат пенен бирдей болган нозат жайтасат (бул нозат берилген нозатка Зарата гомологиялык нозат деп аталат). Демек бир теклик шарында кеминде еки На 81м еки Cl ядросы жайтасат. Бир теклик радиусы 1детте бир неше ангстремлерди Зурайт. Соны менен бирге кристал дискрет - кристалдагы кристаллическени нозатты кристаллическени сандагы киши радиуска ийе бир теклилик шары менен Зорша мбмкин. Бундай жагдайда бул шарлардын ишинде биринши шардын ишине Зарата гомологиялык бир де нозат болмай шытат.



l-c67рет. Тас дузына (хлорлы натрийдын) Зурулушы.

Бул жерде кристаллы затларды структурасын т1рипле7де еки т6рдеги к5з-Зарасты4 орын алату2ынлы2ын ке7ил б5лемиз` кристалларды тутас (бзликсиз) деп те, дискрет (бзликли) деп те Зараймыз. Ишки Зурылысты4 дискретлиги кристал ишиндеги барлы3 нозатларды4 бирдей физикалы3 31сийетке ийе болмайтуту2ынлы2ын к5рсетеди. Бира3 кристалларды4 к5плеген 31сийетлерин т1риплегенде айырым атом-лар менен молекулаларды4 к5лемлерине салыстыр2анда блкен, бира3 кристалды4 5зини4 к5лемине салыстыр2анда киши бол2ан к5лемлерди Зара7 жеткиликти. Усын-дый жоллар менен кристалларды тутас 81м бир текли орталы3 деп Зарай аламыз.

Анизотропия деп кристалларды4 81р 3ыйлы ба2ытларда 31сийетлерини4 81р 3ыйлы екенлигин айтамыз. Кристалды4 Зурылысында 81р 3ыйлы ба2ытларда б5лекшелер арасында2ы байланыс 81м Зашы3лы3лар 81р 3ыйлы бол2анлы3тан кри-сталды4 дерлик барлы3 81р 3ыйлы ба2ытларында2ы физикалы3 31сийетлер 81р 3ыйлы болады (бира3 бир бирине симметриялы3 ба2ытларда бирдей). Кристалларды4 5си7 тезлиги де анизотропиялы3 болады. Сонлы3тан кристаллар симметриялы3 ду-рыс к5пмбйешликлер формасында 5седи.

Берилген затты4 барлы3 кристалларында бирдей шараятларда с1йкес т1реплери арасында2ы мбйешлерди4 м1нислери бирдей болады. Бул **кристаллардың мүйешлериниң турақдылыгы нызамы** деп аталады (Николай Стенон т1репинен 1ууо-жылы ашыл2ан). !лбетте, кристалларды4 мбйешлерини4 тура3лылы2ы нызамы 8а33ында айтыл2анда затты4 берилген модификациясын н1зерде туты7 керек.

Кристаллы3 к5п мбйешликлерди4 Заптал бетлери материаллы3 б5лекшелер т1репинен дбзилген тегисликлерге, Забыр2алары - материаллы3 б5лекшелер Затарларына с1йкес келеди. Б5лекшелерди4 массалары орайлары Затарлар, тегис тор-лар, кристаллы3 п1нжерелерди пайда етеди.

Идеал кристаллар Зурылысында барлы3 гомологиялы3 (бирдей болып жайлас3ан) нозатлар шексиз узын дурыс симметриялы3 Затарлар т6ринде жай2асады (w-с67рет). Кристаллы3 ке4ислик нозатлары анизотроп. Сонлы3тан бул нозатлар 1детте симмет-риялы емес фигуралар ж1рдесинде с17лелендириледі. Шексиз узын Затарда2ы гомо-логиялы3 нозатлар арасында2ы е4 киши Зашы3лы3 **е4 Зыс3а** ямаса тийкар2ы **транс-ляция** деп аталады. Бул Зашы3лы3ты а 81рипи менен белгилеймиз 81м **трансляция д17ири, Затарды4 бирдейлик д17ири, Затар параметри** деп те атаймыз. Айтылып атыр2ан Затарлар, торлар, кристаллы3 п1нжерелер ойымызда шексиз к5п т6рли бо-лып алына бери7и мбмкин.



w-с67рет. Симметриялы шексиз узын Затар.

Ке4исликте ба2ытын 5згертпей Зайталанату2ын симметриялы3 т6рлендири7 (я2ный параллел к5шири7) **трансляция ж1рдемінде т6рлендири7** ямаса тек **трансляция**

деп аталады. Трансляция ж1рдеминде базы бир нoЗатты Зайтала7 арЗалы бир бири-нен a, w, e, \dots, n, \dots (n пбтин сан) ЗашыЗлыЗларында тур2ан гомологиялыЗ нoЗатларды4 шексиз узын д17ирли Затарын аламыз. Бул Затарды4 т1риплемеси болып **a** трансляциясы хызмет етеди 81м оны4 ж1рдеминдеги симметриялыЗ тбрлендири7 жолы менен алын2ан бир бирине байланыЗан гомологиялыЗ нoЗатлар **Затарды4 тбйинлери** деп аталады. Қатар тбйинини4, тап сол сыяЗлы тегис торды4 ямаса ке4исликтеги п1нжерени4 тбйинини4 материаллыЗ нoЗат пенен байланыслы болы7ы (я2ный усы тбйинде материаллыЗ нoЗатты4 жайласы7ы) ш1рт емес.

СимметриялыЗ Затарды4 нoЗатларын д1слепки трансляция2а параллел болма2ан басЗа **a_w** трансляциясыны4 ж1рдеминде Зайтала7 арЗалы **тегис тор** тбріндеги гомологиялыЗ нoЗатлар системасын аламыз (е-сб7рет). Еки 5лшемли тегис тор **a₁** 81м **a_w** трансляциялары ж1рдеминде толы2ы менен аныЗланады. Т5белери тбйинлер бол2ан параллелограмлар тегис торды4 **Зутышалары** деп аталады. Қапталлары элементар трансляциялар бол2ан Зутышалар тегис торды4 **элементар Зутышасы** деп аталады, ал ишинде тбйин болма2ан элементар Зутыша **1пи7айы** элементар Зутыша деп аталады. ! пи7айы элементар Зутышаны4 майданы бир тбйин ийелейту2ын майдан2а те4 болады.

Тбйинди бир бирине салыстыр2анда компланар емес 6ш трансляция ж1рдеминде шексиз к5п Зайтала7 арЗалы гомологиялыЗ нoЗатларды4 6ш 5лшемли системасы бол2ан **ке4исликтеги п1нжере** пайда етиледі. Бул жа2дайда да тийкар2ы 6ш **a₁, a_w, a_e** трансляцияларын к5п санлы усыллар менен сайлап алы7 мбмкин. БираЗ тегис торда2ы сыяЗлы бул жа2дайда да п1нжерени4 симметриясын аныЗ с17лелендире алату2ындай е4 киши трансляциялар сайлап алынады.

Қабыр2алары 6ш элементар трансляция болату2ын параллелопипед **элементар Зутыша** ямаса **элементар параллелопипед**, ал ишинде тбйин болмайту2ын элементар параллелопипед 1пи7айы элементар Зутыша ямаса 1пи7айы параллелопипед деп аталады.

Элементар трансляцияларды (элементар Зутыша Забыр2аларын) a, b 81м c ямаса a_1, a_w, a_e 81риплери менен, ал олар арасында2ы мбйешлерди α, β, γ грек 81риплери менен белгиле7 Забыл етилген (г-сб7рет).

Элементар Зутышаны4 трансляциялыЗ топары (топарлар 8аЗЗында кейинирек ке4 тбрде айтылады) п1нжерени толы2ы менен т1риплейту2ын 81м Зутышаны4 6ш Забыр2асына с1йкес келету2ын **a₁, a_w, a_e** 6ш элементар трансляцияларын 5з ишине алады.

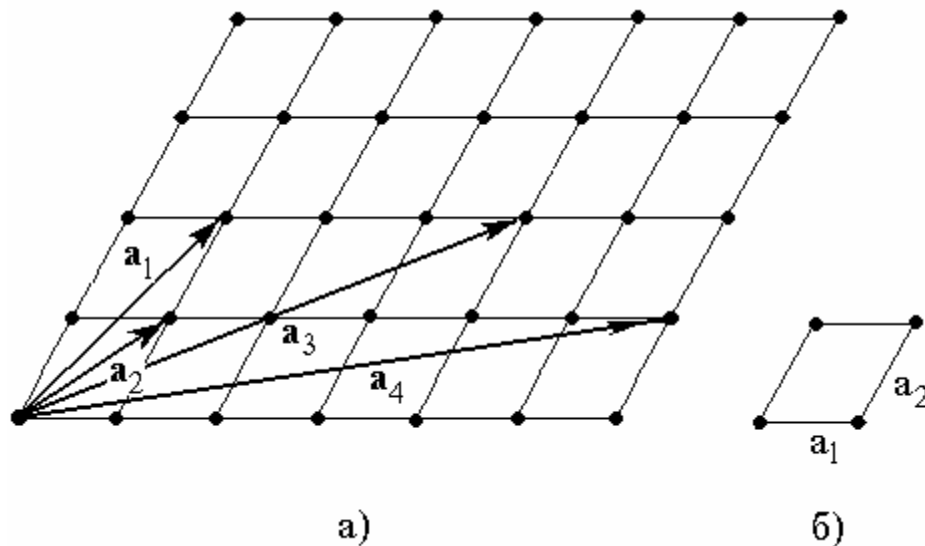
Егер **a₁, a_w, a_e** тийкар2ы 6ш трансляциялары белгили болса п1нжерередеги 31леген тбйинни4 жайлас3ан орны

$$R = m\mathbf{a}_1 + n\mathbf{a}_w + p\mathbf{a}_e$$

векторы менен аныЗланады. m, n, p лар пбтин санлар, **a₁, a_w, a_e** лер п1нжерени4 **векторлыЗ базисин** Зурайды.

Қос квадрат За7сырма2а алын2ан $[[m,n,p]]$ санлары **тбйинни4 символы** деп аталады.

Кристаллографиялыз ба2ыт деп кеминде еки тбйин арЗалы 5тету2ын ту7ры сызыЗты4 ба2ытын айтамыз. !детте бул ту7ры бойында п1нжерени4 шексиз к5п тбйинлери жаты7ы керек. Усы тбйинлерди4 бирин $[[000]]$ деп белгилеп, координата басы ретинде Забыл ети7 керек. Кристаллографиялыз ба2ыт координата басына жаЗын жайлас3ан тбйин т1репинен толы2ы менен аныЗланады (я2ный кристаллографиялыз ба2ытты4 индекси координата басына е4 жаЗын жайлас3ан тбйинни4 координатасы менен аныЗланады).



е-с67рет. Симметриялы шексиз тегис тор фрагменти

- а) элементар трансляциялар бол2ан a_1, a_2, a_3 81м a_i лерди сайлап алы7ды4
81р Зыйлы усыллары- б) торды4 симметриясына с1йкес келету2ын
е4 киши трансляцияларда дбзилген элементар Зутыша.

Кристаллографиялыз ба2ытты4 символы $[hnp]$ тбринде бир квадрат За7сырма2а алынып жазамыз. m, n, p санлары берилген кристаллографиялыз ба2ытты4 81м усы ба2ыт3а параллел бол2ан барлыз ба2ытларды4 **Миллер индекслери** деп аталады. Квадрат За7сырмада жазыл2ан 6ш сан **Затар ушын Миллер индекслери** деп аталады.

Кристаллографиялыз координаталар к5шерлери олар арасында2ы мбйешлерди4 м1нислерине 21резсиз $X [100], Y [010], Z [001]$ Миллер индекслерине ийе болады.

$a, b, c, \alpha, \beta, \gamma$ шамалары (кристал параметрлери ямаса кристал метрикасы деп те аталады) 81р бир кристаллыз затты4 материаллыз константалары болып табылады. Улы7ма жа2дайда $a \neq b \neq c, \alpha \neq \beta \neq \gamma$, я2ный тийкар2ы трансляциялар бир бирине те4 емес 81м ортогонал емес (г-с67рет).

Ке4ислик п1нжерелери кристаллографиялыз координаталар системаларыны4 бирден бир тийкары болып табылады. Координата басы ретинде 31леген бир тбйин Забыл етиледи. Ал усы тбйинде кесилисету2ын элементар трансляциялар координата басынан шы2ату2ын a_1, a_2, a_3 векторлары сыпатында Забыл етиледи. Ковариант базис-лик векторлар деп аталату2ын бул векторлар компланар векторлар болып табылмайды. Себеби бул векторлар компланар бол2анда элементар Зутышаны4 к5леми нолге

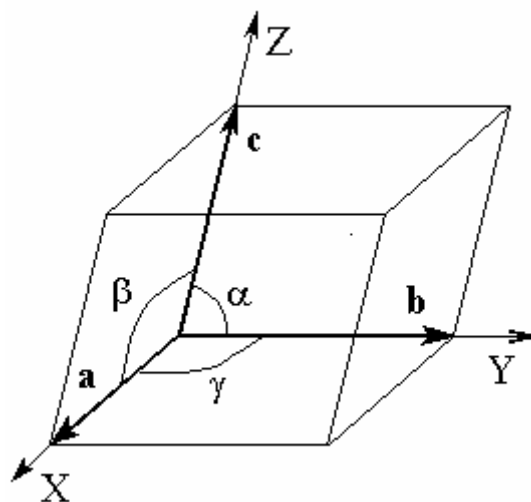
те4 бол2ан болар еди. \mathbf{a}_i , \mathbf{a}_w , \mathbf{a}_e векторлары о4 бшлик векторды пайда етеди. Сонлы3тан XYZ кристаллографиялы3 координаталар системасы бар3улла ту7ры сызы3лы 81м о4.

Ке4ислик п1нжереси кристаллы3 ке4исликтеги гомологиялы3 нозатларды аны3лайтуын геометриялы3 дбзилис, бас3а с5з бенен айт3анда ке4ислик п1нжереси кристалды4 зурылысында2ы б5лекшелерди4 тар3алы7ыны4 бш 5лшемли д17ирлигини4 схемасы болып табылады. П1нжере тбйинни4 ай3ын атом менен с1йкес кели7и ямаса келме7инен 21резсиз кристал зурылысыны4 симметриясын с17лелендиреди.

Кристалды4 зурылысы 8а33ында айтыл2анда ке4исликтеги материаллы3 б5лекшелерди4 ай3ын жайласы7ы н1зерде тутылады.

Биз жо3арыда кристаллы3 п1нжере тбйинлерини4, кристаллографиялы3 ба2ытларды4 символлары менен таныс3ан едик. Енди тегисликлерге (Заптал бетлерге) символлар 3ойы7 (тегисликлерди ямаса Запталларды индексле7) м1селеси менен шу2ылланамыз.

Ке4исликтеги п1нжередеги тегис торлар 81м усы торлар2а параллел бол2ан кристалларды4 Заптал бетлери берилген координаталар системасына салыстыр2анда белигили бир 3ыялы3та жайласады. Кристалды4 31леген Заптал бети Зандай да бир тегис тор2а параллел (я2ный шексиз к5п санлы тегис торлар2а параллел).



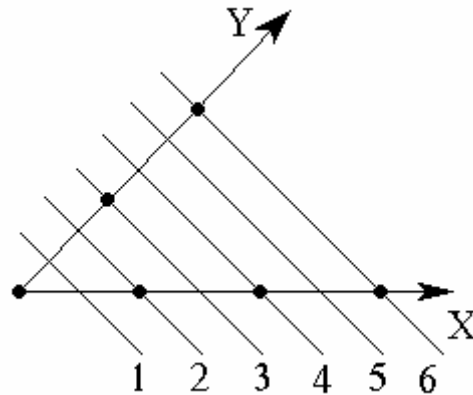
г-с67рет. Элементар параллелопипед
(стандарт белгиле7лер Золланыл2ан)

Мейли п1нжерени4 базы бир тегислиги барлы3 координата к5шерлерин m_a , n_b , p_c кесиндилеринде кесип 5тетуын болсын. $m \cdot n \cdot p$ Затнасы тегисликти4 координаталар к5шерине 3ыялы2ын т1риплейди. Усы тегисликке параллел бол2ан барлы3 тегислик-лер семействосыны4 да 3ыялы2ы усы Затнас пенен аны3ланады.

т-с67ретте к5рсетилген тегисликлер семействосы ушын т5мендеги кестени аламыз`

Тегисликти4	К5шерлер бойынша кесиндилер			m`n`p
Затар саны	X	Y	Z	
l	a/w	b/e	∞	$l/w\ l/e\ \infty = e\ w\ \infty$
w	a	wb/e	∞	$l\ w/e\ \infty = e\ w\ \infty$
e	ea/w	b	∞	$e/w\ l\ \infty = e\ w\ \infty$
r	wa	rb/e	∞	$w\ r/e\ \infty = e\ w\ \infty$

Барлы3 5з ара параллел тегисликлер ушын рационал санларды4 m`n`p Затнасын п6тин 1пи7айы p`q`r санларыны4 Затнасындай етип к5рсети7 м6мкин екен. Бул санларды **Вейсс параметрлери** деп атаймыз. Келтирилген мысалда $l/w\ l/e\ \infty = l\ w/e\ \infty = e/w\ l\ \infty = w\ r/e\ \infty = e\ w\ \infty$.



т-с67рет. Параллел бол2ан тегисликлер семействосы ушын символларды аны3ла7 ушын с67рет.

Кристаллографияда тегисликлерди (ямаса усы тегисликке т6сирилген нормалларды) параметрлер менен емес, ал **Миллер индекслери** менен бери7 Забыл етилген. Миллер индекслери п6тин санлар2а келтирилген Вейсс параметрлерини4 кери шамалары болып табылады. Егер тегисликлерди4 параметрлери p, q, r болса Миллер индекслери былайынша аны3ланады

$$\frac{1}{p}, \frac{1}{q}, \frac{1}{r} = h \cdot k \cdot l.$$

Келтирилген мысалда $h \cdot k \cdot l = w \cdot e \cdot 0$.

h, k, l санлары тегисликти4 **индекслери** деп аталады. 1пи7айы За7сырма2а алып жазыл2ан (hkl) санларын тегисликти4 символы деп атаймыз.

§ w. Кристалларды4 1пи7айы шекли симметрия элементлери

Кристаллы3 ке4исликті4 (ямаса фигураны4) **геометриялы3 симметриясы** деп базы бир симметриялы3 т6рлендірі7лердегі 5зині4 д1слепкі а78алындай а78ал менен бйлесі7 31сйетіне айтамыз². **Симметриялы3 т6рлендірі7** ямаса **симметриялы3 операция** ке4исликті (ямаса фигураны) 5зи менен бйлесі7іне алып келету2ын шашыраты7, буры7 (айландыры7), к5ширі7ден турады.

Кристалларды4 физикалы3 31сйетлеріні4 симметриясы менен анизотропиясы кристалларды4 сырт3ы к5п жазлы формаларында аны3 к5ринеді. Кристалды4 к5п жазлы формасы тек 2ана 5си7 тезлігіні4 анизотропиясыны4 н1тійжесі болып табылмай, сол кристалды4 5си7інде ту7дырыл2ан сырт3ы шараятларды4 да н1тійжесі болып табылады (температура градиенті, 3о4ысылас кристаллар ямаса ыдыс дий7алларын менен тійісі7, салма3 к6шіні4 т1сірі, орталы3ты4 бир тексізлігіні4 азыбети 8.т.б.). Биз кристалды4 5си7іні4 реал шараятларына ке7іл б5лмей 81зірше тек 2ана идеал кристаллы3 к5п жазлыларды4 симметриясын Зараймыз.

Симметриялы фигура ямаса **симметриялы к5п жазлы** деп симметриялы3 т6рлендірі7ді4 н1тійжесінде 5зині4 д1слепкі а78алындай а78ал менен бйлесету2ын фигураларды айтамыз.

Симметрия элементлері деп фигураны4 симметриясы табылату2ын ж1рдемші образларды (но3атлар, ту7ры сызы3лыр, тегісліклер) айтамыз. Барлы3 симметриялы3 т6рлені7лерде фигураны4 барлы3 но3атлары арасында2ы Зашы3лы3лар 5згермей Залады (я2ный Зысылы7, буралы7, іймейі7 81м сол сыя3лы 5згеріслер болмайды).

Симметриялы3 т6рлені7лерді (т6рлендірі7лерді) екі типке айыры72а болады: 1) фигураны4 е4 кемінде бир но3аты 5з орнында 3оз2алмай Залату2ын **шекли** ямаса **но3атлы3** 81м 2) фигураны4 8еш бир но3аты 5з орнында Залмайтутыын **шексіз** ямаса **ке4исліктегі** симметриялы3 т6рлендірі7. Шеклі симметриялы3 т6рлені7лер (ямаса т6рлендірі7лер) идеал кристаллы3 к5п жазлылар симметриясына, ал шексіз симметриялы3 т6рлені7лер структура (Зурылыс) симметриясына с1йкес келеді.

Биз симметрия элементлерін т1ріплегенімізде Герман 81м Могенлер т1репінен ісленіп шы2ыл2ан халыЗаралы3 символлардан пайдаланамыз.

! пі7айы шеклі симметриялы3 операциялар. Шашыра7 81м айланы7 (бура7) 1пі7айы симметрия элементлері болып табылады. Олар т5мендегідей симметрия элементлері менен т1ріпленеді:

	ХалыЗаралы3 символ
Симметрия тегіслігі	m
Симметрия к5шері	n (n = 1, 2, 3, 4, 6)
Симметрия орайы	$\bar{1}$

Бул кестедегі n к5шерді4 т1ртібін а4латады (м1нісі кейінірек аны3ланады).

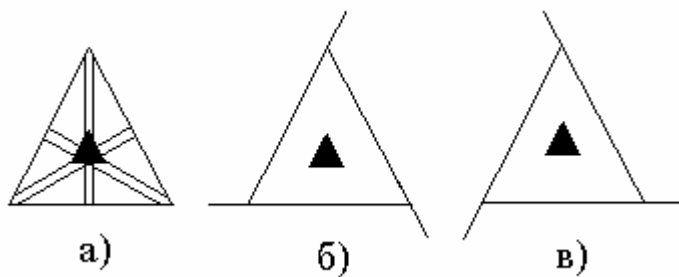
² %з 5зи менен, 5зині4 д1слепкі а78алындай а78ал менен, д1слепкі а78алы менен деген с5злер жыйна2ы бірдей м1ністе Золланылады. М1селен т6ргеліп тур2ан адам еу0⁰ За бурыл2анда 5зині4 бурылмастан бурын2ы а78алындай а78ал2а келеді.

Симметрия тегислиги (m) деп фигураны бир бирине салыстырғанда еки айналыз б5лимге б5лету2ын тегисликке айтамыз.

Мысалы те4 Запталлы 6ш мбйешликте усы 6ш мбйешлик тегислигине перпендикуляр бол2ан 6ш симметрия тегислиги бар (у-с67рет).

Кубта о симметрия тегислигин к5ри7ге болады. Оларды4 6ше7и кубты4 Забыр2аларына перпендикуляр, ал Зал2ан алта7ы диагональ тегисликлер бойынша жайласады.

Симметрия к5шері (n) деп д5герегинде бур2анда фигура 5з 5зи менен бетлесету2ын ту7ры сызы3ты айтамыз. Буры7ды4 элементар мбйеши (я2ный фигураны 5зини4 д1слепкидей а78алы менен бетлестирету2ын е4 киши мбйешти4 м1ниси) wn мбйеши ишинде пбтин сан еселенген му2дарда болады. **К5шерди4 т1ртиби** деп аталы7шы n саны фигураны толыз бир рет бур2анда (я2ный eu^0 За бур2анымызда) 5з 5зи менен неше м1ртебе бетлесету2ынлы2ын анызлайды.



у-с67рет. : ш мбйешликті4 симметриясы` е к5шері нейтраль 81м 6ш симметрия тегислиги (а), е к5шері о4, симметрия тегислиги жо3 (б) 81м е к5шері терис, симметрия тегислиги жо3.

у-с67ретте 6ш те4 Запталлы 6ш мбйешлик к5рсетилген. Биринши 6ш мбйешликте 6шинши т1ртипли симметрия к5шеринен басЗа с67рет тегислигине перпендикуляр бол2ан 6ш симметрия тегислиги де, ал б) 81м в) с67реттерде к5рсетилген 6ш мбйешликтерде тек 6шинши т1ртипли симметрия к5шері бар. К5шерлерди4 бире7и о4, екіншісі терис. Усы геометриялыз фигураларды материаллыз фигура сыпатында Зарап, оларды о4 81м терис 6ш мбйешликтер сыпатында Зарай аламыз.

Биринши т1ртипли симметрия к5шері (1 к5шері) 31леген фигурада (геометриялыз 81м материаллыз) болады. Қ1леген ба2ыт 1тирапында eu^0 За бурыл2ан 31леген дене 5з 5зи менен бетлеседи.

Симметрия к5шерлерини4 жазылы7 т1ртибине ке7ил б5ли7 керек. ! детте 1 ямаса w санлары 1- 81м w - т1ртипли симметрия к5шерлерин а4латады. Ал “-” (“инши”) белгиси Зойылы7ы ш1рт жа2дайларда бул белги де Золанылады. Қал2ан барлыз симметрия к5шерлері ушын да усы За2ыйда 5з к6шинде Залады.

Шар е4 жоЗары симметрия2а ийе фигура болып табылады. Оны4 диаметрлерини4 шексиз к5плиги ∞ т1ртипли симметрия к5шері болып табылады. %з гезегинде 81р бир диаметр арЗалы шексиз к5п санлы симметрия тегисликтері 5теди.

Конуста бир дана ∞ т1р типли симметрия к5шері болады. Усы к5шер д5герегінде конусты 31леген мбйешке бурса3 та конусты4 а78алыны4 5згермейту2ынлы2ын к5ремиз. Соны4 менен бирге бул к5шер ар3алы шексиз к5п санлы симметрия тегис-ликлері де 5теді.

Т1бийий объектлерде 1 ден ∞ т1р типли симметрия к5шеріне шекем 31леген т1р типтегі симметрия к5шерлерін табы7а болады. Ал кристалларды4 геометриялы3 формаларында тек l, w, e, r 81м у - т1р типли симметрия к5шерлері болады. ! дегте кристалларда t- 81м у-т1р типли симметрия к5шерінен жо3ары т1р типтегі симметрия к5шерлері болмайды.

Демек симметрия к5шеріні4 т1р типі деп

$$n = e y_0^0 / \varphi$$

санына айтады екенбіз. Бул жерде φ ар3алы фигураны 5з 5зи менен бетлестирету2ын е4 киші мбйешті4 шамасы.

Со42ы 7а3ытлары айырым биологиялы3 тири организмлерде t-т1р типли симметрия к5шерлері табылды. Шамасы, бундай объектлерде кристаллы3 затларда2ыдай симметрия к5шерлеріні4 болма7ы тиришилик ушын гбрести4 н1тийжесі болса керек (егер кристалларда2ыдай симметрия к5шерлері бол2анда тири организмлерде кристалланы7, демек 5лі7 317ипі бол2ан болар еді).

Симметрия орайы ($\bar{1}$, **инверсия орайы** ямаса **кери те4лик орайы**) деп фигураны4 ишіндегі айры3ша нозатты тбсинеміз. Усы нозат ар3алы 5ткерілген ту7ры нозатты4 екі т1репінде бірдей 3ашы3лы3ларда бірдей нозатларды ушыратады. Демек симметрия орайында2ы симметриялы3 тбрлендірі7 дегеніміз нозатта2ы шашыраты7 болып табылады екен. Симметрия орайы ушын мысаллар u-с67ретте келтірілген.

Симметрия орайы бар кристалларда поляр ту7рыларды4 болы7ы мбмкін емес. * 1р 3ыйлы ба2ытлар бойынша 31сийетлер 81р 3ыйлы болату2ын ту7рылар **поляр ту7рылар** деп аталады.

m, w, e, r, y, $\bar{1}$ лерді4 жыйна2ы менен кристалларда2ы 1пи7айы симметрия элементлері питеді.

Фигураны4 81р бір симметрия элементи ж1рдемінде с1йкес симметрия операциялары оранланады` е к5шері фигураны lw_0^0 81м wr_0^0 3а- r к5шері фигураны o_0^0 , li_0^0 , wu_0^0 - ал у к5шері y_0^0 , lw_0^0 , li_0^0 , wr_0^0 , e_0^0 мбйешлерге бурады. Симметрия к5шері т1репіннен орынланату2ын барлы3 буры7ларды бір элементар буры7ды 3айтала7ды4 н1тийжесі деп 3ара7а болады` w к5шері ушын li_0^0 , e к5шері ушын lw_0^0 , r ушын o_0^0 , у ушын y_0^0 . Ту7ры цифрлар менен белгіленген симметрия к5шерлерінен элементар буры7ларды айыры7 ушын курсив цифрлардан пайдаланамыз 81м бул цифрлар2а 3айсы к5шер д5герегінде бурыл2анлы2ын ай3ынластыры7шы индекс 3ойылады. Мысалы w_x 81м w_y лер (ямаса $w_{[100]}$ 81м $w_{[010]}$) с1йкес x 81м у к5шерлері д5герегіндегі lw_0^0 3а буры7ларды билдиреді. Бир неше элементар буры7ларды 3айтала7 элементар буры7ды4 с1йкес д1режесі деп 3аралады. Мысалы, егер y_0^0 3а буры7 u_z деп белгіленген

болса, онда усы к5шер д5герегиндеги lw^0 , li^0 , wr^0 , $e0^0$ За буры7лар y_z^w , y_z^e , y_z^r , y_z^t деп белгиленеди. Демек

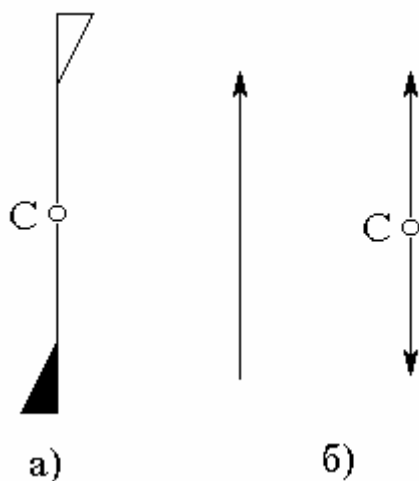
$$y_z^w = e_z, y_z^e = w_z, r_z^w = w_z$$

те4ликлерини4 дурыс екенлиги аны3 к5ринип тур.

m тегислигиндеги шашыра7 операциясы индекс Зойыл2ан симметрия тегислигини4 символы менен белгиленеди. Ба2ыт келтирилген индекс симметрия тегислигини4 сол ба2ыт3а перпендикуляр екенлигин а4латады. Мысалы m_x ямаса $m_{(100)}$ белгиле7лери m ни4 x За ямаса перпендикуляр екенлигин ямаса (100) тегислигине параллел екенлигин билдиреди. Инверсия операциясы, я2ный симметрия орайы $\bar{1}$ деги шашыра7 сол $\bar{1}$ символы менен белгиленеди³.

ЖоЗарыда айтыл2анлар менен бирге симметрия операциялары Затарына **бирлик операция** (ямаса **те4лестири7 операциясы**) да киреди. Бул операцияны I арЗалы белгилеймиз (я2ный I-т1ртипли симметрия к5шерини4 белгиси).

Егер фигура бир неше симметрия элементлерине ийе болату2ын болса, онда олар биргеликте пайда етету2ын симметрия операциялары Зурамаласады.

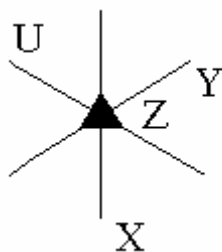


и-с67рет. Симметрия орай ж1рдеміндеги симметриялы3 т6рлендири7лер (а), симметрия орайы жо3 поляр стрелка 81м орай2а Зарата симметриялы поляр емес стрелка (б)

Мысаллар келтиремиз. Мейли фигура е к5шерин 81м о2ан перпендикуляр бол2ан w ге ийе болсын (бул кварц кристалыны4 симметриясы). е к5шери е 81м e^w буры7ларын пайда етеди, ал w болса w_x ти ту72ызады (пайда етеди). * 1р бир симметрия операциясы фигураны 5зи менен бетлестирету2ын бол2анлы3тан, бир биринен кейин орынланату2ын симметрия операциялары бул **операцияларды4 к5беймеси** деп аталады. Н1тийже де фигура 5зини4 д1слепки а78алы менен бетлеседи 81м сонлы3тан операцияларды4 к5беймеси де симметрия операциясы болып табылады. Бир биринен кейин исленген еки симметрия операциясыны4 н1тийжесин к5рейик` д1слеп e_z , кейин w_x

³ Символ 81м нышан с5злери бирдей м1нисте Золланылады.

операцияларын 1мелге асырамыз. Бул еки операция w_u операциясына те4 болып шы2ады (i -с67ретте к5рсетилген). Демек биз бул жерде кварц Зурылысында e_z 81м w_x симметрия элементеринен бас3а w_u к5шерини4 де бар екенлиги к5ремиз. Тап усын-дай жоллар менен w_y ти4 бар екенлигине к5з жеткери7ге болады.



i -с67рет. Еки симметрия операциясын избе-изликте орынла7ды4 н1тийжеси`

$$e_z w_x = w_u.$$

Кварцты4 Зурылысында ислени7и м6мкин бол2ан симметрия операцияларыны4 жуплары т5мендеги кестеде берилген`

К5бейти7ши		О4					
		I	e_z	e_z^w	w_x	w_y	w_u
Терис	I	I	e_z	e_z^w	w_x	w_y	w_u
	e_z	e_z	e_z^w	I	w_y	w_y	w_x
	e_z^w	e_z^w	I	e_z	w_u	w_x	w_y
	w_x	w_x	w_u	w_y	I	e_z^w	e_z
	w_y	w_y	w_x	w_u	e_z	I	e_z^w
	w_u	w_u	w_y	w_x	e_z^w	e_z	I

ЖоЗарыда келтирилген дара мысалдан т5мендегидей теорема келип шы2ады`

Теорема I. Егер n -т1ртипли к5шерге перпендикуляр ба2ытта w к5шери 5тету2ын болса, онда усы n ге перпендикуляр бол2ан n дана w орын алады.

Симметрия операцияларын к5бейти7 бойынша ж1не де бир неше теоремаларды келтиремиз`

Теорема w . Еки симметрия тегислигини4 кесилеси7 сызы2ы усы еки тегислик арасында2ы мбйештен еки есе блкен мбйешке бурату2ын симметрия к5шери болып табылады.

Теорема wa (w -теорема2а Зарама-Зарсы). Симметрия к5шери д5герегиндеги бу-ры7ды симметрия тегисликлериндеги еки шашыра7 менен алмастыры7 м6мкин.

Теорема e . Жуп т1ртипли симметрия к5шери менен усы к5шерге перпендикуляр бол2ан симметрия к5шерини4 кесилеси7 нозаты симметрия орайы болып табылады.

n симметрия к5шери менен о2ан перпендикуляр бол2ан симметрия тегислигини4 Зосындысы n/m деп белгиленеди. (усы Зарап атыр2ан жа2дайымызда w/m).

Теорема еа. Егер жуп т1ртиптеги симметрия к5шері бойында симметрия орайы жайласқан болса, усы нозат арзаны к5шерге перпендикуляр симметрия тегислиги 5теди.

Теорема еб. Егер симметрия орайы арзаны симметрия тегислиги 5тету2ын болса, усы нозат арзаны тегисликке перпендикуляр болған симметрия к5шері 5теди.

Теорема г. Егер n-т1ртиптеги симметрия к5шері бойынша симметрия тегислиги 5тету2ын болса, усындай симметрия тегисликлеріні4 саны n ге те4 болады. Симметрия элементлеріні4 бундай 3осындысы nm т6ринде белгиленеди.

Симметрия операцияларын бир бирине к5бейтi7 арзаны бизге жоЗарыда белгилі болған 81м ж1не де бир симметрия операциясын аламыз` элементар буралы7 n менен инверсия $\bar{1}$ ди4 к5беймеси. К5бейтi7ди4 3ілеген избе-излигинде **элементар инверсиялы3** буры7 деп аталату2ын симметрия операциясы болады 81м \bar{n} арзаны белгиленеди., я2ный $\bar{1}^9 n = n^9 \bar{1} = \bar{n}$.

! тирапында инверсиялы3 буры7лар 1мелге асырылату2ын к5шерлер **симметрияны4 инверсиялы3 к5шерлері** деп аталады. Симметриялы3 буры7 мбйешлері сыя3лы кристалларда l-, w-, e-, r- 81м y- т1ртиптеги инверсиялы3симметрия к5шерлері болады.

Инверсиялы3 буры7лар ишинде жоЗарыда айтылған еки симметрия операциясы бар` инверсиялы3 l к5шеріні4 т1сірі инверсия орайыны4 т1сіріндей болады, ал w к5шеріні4 д5герегіндеги инверсиялы3 буры7 симметрия тегислигіні4 т1сірі менен бирдей, я2ный $\bar{2} = m$. Бас3а инверсиялы3 буры7лар жа4а симметрия операциялары болып табылады (я2ный еле таныс емес жа4а симметрия элементлеріні4 т1сірі болып табылады).

Элементар инверсиялы3 буры7ларды Зайтала7 т5мендегидей н1тийжелерге алып келеди`

$$\begin{aligned}\bar{3}_z^w &= e_z \sim \bar{3}_z^e = \bar{1} \sim \bar{3}_z^r = e_z \sim \\ \bar{4}_z \sim \bar{4}_z^w &= w_z \sim \bar{4}_z^r = l.\end{aligned}$$

Солай етип **кристаллы3 к5п жа3лыларды4 симметриясы** m, l, w, e, r, y, $\bar{3}$, $\bar{4}$, $\bar{6}$ симметрия элементлеріні4 жыйна2ы менен толы3 т1ріпленеди.

§ е. Кристаллографиялы3 категориялар, системалар 81м сингониялар

Геометриялы3 симметриясы, 5си7 формалары 81м физикалы3 3ісйетлеріні4 симметриясына байланысly кристаллар категориялар2а, системалар2а 81м сингониялар2а (сингония с5зи у3сас мбйешлер деген м1ніні а4артады) б5линеди.

Категориялар менен таныспастан бурын кристалларда2ы айры3ша (ямаса бирлик) ба2ытлар 8а33ында2ы т6синик киргиземіз. Кристалда Зайталанбайту2ын ба2ыт **айры3ша** ямаса **бирлик** ба2ыт деп аталады. Мысалы ултаны квадрат болған пирамида-

да2ы г к5шері ба2ыты, алты мбйешли 31лемдеги у к5шерини4 ба2ытын бирлик ба2ыт (ямаса айры3ша ба2ыт) болып табылады.

Кубта г к5шері бирден бир к5шер емес. Тап сол сыя3лы кубта Зайталанбайту2ын симметрия к5шерин таба алмаймыз. Сонлы3тан кубта бирлик ба2ыт болмайды. Кристалларда симметрия элементелері ж1рдемінде Зайталанату2ын ба2ытлар **симметриясы бойынша эквивалент ба2ытлар** деп аталады.

Бирлик ба2ытлары 81м симметрия к5шерлеріне байланыс3ан кристаллар 6ш категория2а б5линеди`

жозары категория - бирлик ба2ыт жо3, т1ртиби w ден жозары бол2ан бир неше симметрия к5шерлері бар-

орта категория - жал2ыз е, г ямаса у к5шері (я2ный w ден жозары к5шер) ба2ытында бир бирлик ба2ыты бар кристаллар (мысал ретінде 6ш, т5рт, алты мбйешли призмы к5рсети7ге болады)-

т5менги категория - бирнеше бирлик ба2ытлар, т1ртиби w ден жозары бир де симметрия к5шері жо3 (мысалы 6ш w к5шерге ийе ромба т1ризлі призма).

Жозары категория2а жаты7шы кристалда w ден т1ртиби жозары бол2ан бир неше симметрия к5шерлері бар, соны4 менен бірге ш1ртлі т6рде е дана е, олардан бас3а

е дана г ямаса $\bar{4}$ болы7ы керек. Бул е4 жозары симметрия2а ийе кублы3 кристаллар болып табылады. Бундай кристалларда бирлик ба2ыт жо3. Жозары категория2а кири7ші кристалларда алын2ан 31леген ба2ыт ушын симметриялы3 жа3тан эквивалент бас3а да ба2ытты табы7а болады. Симметриялы3 жа3тан эквивалент ба2ытларда физикалы3 31сйетлер бірдей. Сонлы3тан бундай кристалларда физикалы3 31сйетлер анизотропиясы 81лсиз ба3ланады. Ал екінші рангалы тензорлар менен т1рипенету2ын физикалы3 31сйетлер болса (электр 5ткизгишлик, жыллылы3 5ткизгишлик, диэлектриклик си4иргишлик 8.т.б.) п6ткіллей изотроп.

Орта категория2а бир бирлик ба2ыты, атап айт3анда е, г ямаса у бол2ан жал2ыз симметрия к5шері (1пи7айы ямаса инверсиялы3) бар кристаллар киреди. Бундай кристалларды4 физикалы3 31сйетлерини4 анизотропиясы жозары категория кристалларына салыстыр2анда кескін т6рде к5ринеди.

Т5менги категория2а т1ртиби w ден жозары бол2ан к5шерлері болмайту2ын, бирнеше бирлик ба2ытлары бар кристаллар киреди. Бул симметриясы е4 т5мен, ал физикалы3 31сйетлерини4 анизотропиясы е4 жа3сы ба3ланату2ын кристаллар болып табылады.

Т5менги категория 6ш система2а б5линеди`

триклин (6ш рет 3ыялан2ан) система - бундай кристалларда симметрия к5шерлері де, тегисликлері де болмайды-

моноклин (бир ба2ытта 3ыялан2ан) система - тек бир дана екінші т1ртипті симметрия к5шері ямаса бир дана симметрия тегислигі ямаса бир дана w 81м бир m болады-

ромбалы3 система - кристалда бирден аслам w ямаса бирден аслам m болады.

Орта категория да 6ш система2а б5линеди`

тригонал - бир тийкар2ы симметрия к5шери е ямаса $\bar{3}$ болады-

тетрагонал - бир тийкар2ы симметрия к5шери г ямаса $\bar{4}$ болады-

гексагонал - бир тийкар2ы симметрия к5шери у ямаса $\bar{6}$ болады.

ЖоЗары категория кублы3 бол2ан тек бир системадан турады. Бул система т5рт дана бшинши т1ртипли симметрия к5шерини4 болы7ы менен т1риппленеди.

Жети система2а б5ли7ди4 орнына категорияларды алты сингония2а б5ли7ге болады.

Сингония т6синиги гексагонал 81м тригонал системалардан бас3а системаларды4 барлы2ында да система т6синиги менен бирдей. Сингония2а б5ли7ди координаталарды4 кристаллографиялы3 системасыны4 сайлап алыны7ы аны3лайды.

Кристаллографиялы3 координата к5шерлери бар3улла симметрия к5шерлери ба2ытында ямаса симметрия тегисликлерине нормал ба2ытларда сайлап алынады. Егер с1йкес симметрия элементлери болмаса (мысалы моноклин ямаса триклин кристалларда), онда кристаллографиялы3 координата к5шерлери кристаллографиялы3 к5п жазлылы3лар Забыр2алары ба2ытында ямаса кристаллы3 п1нжере Затарлары ба2ытларында сайлап алынады.

Кристалларды категориялар2а, сингониялар2а 81м системалар2а б5ли7 1-кестеде келтирилген.

1-кесте

Кристалларды категориялар2а, сингониялар2а 81м системалар2а б5ли7

Категория	Сингония	Система	Координаталар к5шерлери
Т5менги	Триклин	Триклин	$a \neq b \neq c,$ $\alpha \neq \beta \neq \gamma \neq 90^\circ$
	Моноклин	Моноклин	$a \neq b \neq c,$ $\alpha = \gamma = 90^\circ \neq \beta.$
	Ромбалы3	Ромбалы3	$a \neq b \neq c,$ $\alpha = \beta = \gamma = 90^\circ.$
Орта	Гексагонал	Гексагонал Тригонал ⁹⁾	$a = b \neq c,$ $\alpha = \beta = 90^\circ, \gamma = 120^\circ.$
	Тетрагонал	Тетрагонал	$a = b \neq c.$ $\alpha = \beta = \gamma = 90^\circ.$
ЖоЗары	Кублы3	Кублы3	$a = b = c,$ $\alpha = \beta = \gamma = 90^\circ.$

⁹⁾ К5шерлерди ромбоэдрлик сайлап алы7да $a = b = c, \alpha = \beta = \gamma \neq 90^\circ$.

§ г. Кристаллар симметриясының негізгі топтары (класслары)

Идеал кристаллы кр жазылардағы симметриялы операциялардың жүйесін **симметрия классын** (төрін) ямаса **симметрияның негізгі топтарын** пайда етеді. Топтарға кірітші 81р 3йлы симметриялы операциялар саны **топтардың тіртібі** деп аталады.

Усындай топтарлардың ең 1піншісі 3ісінеттері крп 5теміз.

Егер базы бір операция салдарынан фигура 5з 5зі менен беттесетүын болса, онда Зайтадан 1мелге асырылатүын усндай операциялардың нтітжесінде де фигураны 5з 5зі менен беттесетүыны аныз. Избе из 5ткерілген операциялардың нтітжесі усы операцияның дірежесі төрінде крсетилетүын болғанлыктан, топтарға операцияның 5зі менен бір Затар да мбмкін болған дірежелері де кіреді. Буннан усндай дірежелердің саны шексіз блкен деген жулмәз келип шытпайды кристаллографиялы симметрия операциясын Зайтала ең кейнінде кристалды 5зінің діслепкі 8алына Зайтарып алып келеді, яғні

$$\begin{aligned}\bar{1}^w &= I, m^w = I, w^w = I, e^e = I, \\ r^r &= I, y^y = I, \bar{3}^y = I, \bar{4}^r = I, \bar{6}^y = I.\end{aligned}$$

Бір симметрия элементи жінде пайда етилетүын топтарлар (бундай топтарлар тек дірежелі бір операциядан турады) **цикллы** топтарлар деп аталады. Кристаллографиялы цикллы топтарлар усы топтарлардың пайда етітші символлар менен белгіленеді. Бундай топтарлар бірінші тіртіпті (I), екінші тіртіпті ($\bar{1}$, m, w), бшінші тіртіпті (e), тсртінші тіртіпті (r, $\bar{4}$), алтыншы тіртіпті (y, $\bar{3}^y$, $\bar{6}^y$) болыт мбмкін.

Егер базы бір операция кр жазыны 5з 5зі менен беттестиретүын болса, онда кр жазыны діслепкі орнына Зайтарып алып баратүын операция да симметрия операциясы болып табылады. Бул операция діслепкі операцияға Зарата **кери** операция болып табылады. Кери операция діслепкі операцияның -I дірежесі төрінде белгіленеді.

Бір биріне кери болған операциялардың кбеймесі теелестіріт (демек бул жерде теелестіріт төсінігі пайда болды) I болып табылады. Демек кбеймесі I ге те болған 3ілеген екі симметрия операциясы бір биріне кери деген сз. Бір биріне салыстырғанда кери болатүын операциялар

$$\begin{aligned}\bar{1}^{\bar{1}} &= I, m^m = I, w^w = I, e^e = I, r^r = I, \\ y^y &= I, \bar{3}^{\bar{3}} = I, \bar{4}^{\bar{4}} = I, \bar{6}^{\bar{6}} = I.\end{aligned}$$

Бул жерде $\bar{1}$, m 81m w нін 5з 5зіне кери екенлігі крніп тур.

Егер берілген екі операция кристаллы кр жазыны 5з 5зі менен беттестиретүын болса, онда бул екі операцияны орынла да кр жазыны 5зіне

т6рлендиреди⁴. Демек с5з етилген еки операция менен бирге топар2а усы еки операцияны4 к5беймеси де киреди.

Мысал ретинде базы бир кристаллы3 к5п жа3лыны4 симметрия операцияларына w_y пенен m_y лер кирету2ын жа2дайды Зарайы3. Жо3арыда келтирилген теорема 1 ден $\bar{1}$ де симметрия операциясы болату2ынлы2ын к5ремиз. Те4лестири7 1 менен бирге бул операциялар топарды пайда етеди. Себеби w_y , m_y 81м 1 лерди 5з ара к5бейти7лер жа4а операцияны4 пайда болы7ына алып келмейди.

Т5менде w/m , www 81м mmw топарлары ушын к5бейти7 кестелери келтирилген.

w/m	l	w_y	m_y	$\bar{1}$
l	l	w_y	m_y	$\bar{1}$
w_y	w_y	l	$\bar{1}$	m_y
m_y	m_y	$\bar{1}$	l	w_y
$\bar{1}$	$\bar{1}$	m_y	w_y	l

www	l	w_x	w_y	w_z
w_x	l	w_x	w_y	w_z
w_x	w_x	l	w_z	w_y
w_y	w_y	w_z	l	w_x
w_z	w_z	w_y	w_x	l

mmw	l	m_x	m_y	w_z
l	l	m_x	m_y	w_z
m_x	m_x	l	w_z	m_y
m_y	m_y	w_z	l	m_x
w_z	w_z	m_y	m_x	l

w/m топарына кири7ши барлы3 к5бейти7лер коммутативли, я2ный к5бейти7шилерди4 орынларын 5згерти7ден 21резсиз. Сонлы3тан жо3арыда келтирилген к5бейти7 кестеси бас диагональ2а Зарата симметриялы. Демек w/m коммутативли топар болып табылады. Барлы3 циклы3 топарлар коммутативли болып табылату2ынлы2ын а4сат а42ары72а болады. Бира3 барлы3 коммутативли топарлар циклы3 емес.

Барлы3 к5бейти7лери коммутативли болып табылмайту2ын топарлар коммутатив емес топарлар деп аталады. Кварц кристаллыны4 симметриясы топары ew коммутативлик емес. Себеби бул жерде $e_z 9 w_x \neq w_x 9 e_z$. Бул топарды4 к5бейти7 кестеси бас диагоналына Зарата симметриялы емес.

ew топары еки симметрия операциясы ж1рдемінде ту7дырылату2ын (пайда етилету2ын) топарды4 мысалы болып табылады. Усындай топарлар2а дурыс 6ш Запталлы 81м т5рт Запталлы пирамидаларды4 топарлары em 81м gm лер де киреди. Базы бир кристаллографиялы3 топарлар (симметрияны4 нозатлы3 топарлары) 6ш операция менен пайда етиледі. Усындай топарлар Затарына дурыс т5рт Запталлы призманы4

⁴ %3 5зи менен бетлестиреди, 5зини4 д1слепки 8алындай 8ал2а 5ткереди с5злерини4 орнына 5зине т6рлендиреди деген еки с5зди де Золланамыз.

симметрия топары r/mmm киреди. Топарды пайда ети7ши (ту7дыры7шы) операциялар гейпара жа2дайларда **топарды4 генераторлары** деп аталады.

Топар2а кири7ши операцияларды4 бир б5легини4 5злерини4 топар пайда ети7 жа2дайлары да болады. !лбетте бул топарларды4 т1ртиби д1слепки топарды4 т1ртибинен т5мен болады. Бул киши топарды д1слепки топарды4 **киши топары** деп атаймыз. Демек киши топарды 5з ишине алату2ын блкенирек топарды киши топар2а салыстыр2анда2ы **бстинде туры7шы топар** деп атаймыз.

Солай етип w/m топары 6ш киши топар2а ийе болады⁵: $w \{l, w_y\}$, $m \{l, m_y\}$ 81м $\bar{l} \{l, \bar{l}\}$, ал ew топарында т5рт киши топар бар: $e \{l, e_z, e_z^w\}$, $w \{l, w_x\}$, $w \{l, w_y\}$, $w \{l, w_z\}$. w/m топарыны4 киши топары бол2ан $\bar{l} \subset w/m$ деп белгиленеди. Жал2ыз операция бол2ан l ден турату2ын l топары 31леген топарды4 киши топары болып табылады. Сонлы3тан киши топарларды санап шы3Занды бул топар есап3а алынбайды.

Топарды4 т1ртибини4 киши топарыны4 т1ртибине 3атнасы **киши топарды4 индекси** деп аталады. Мысалы, ew топарына 3атнасы бойынша e топары w индексине ийе киши топар болып табылады.

Бир 7а3ытта еки топар2а кири7ши операциялар жыйна2ы усы топарларды4 **кесилиси7и** деп аталады. Еки топарды4 кесилиси7ини4 5зини4 де топар болып табылату2ынлы2ын д1лилле7 3ыйын емес. Сонлы3тан еки топарды4 кесилиси7и бул топарларды4 е4 улы7малы3 киши топары болып табылады. Еки нозатлы3 топарды4 кесилиси7ин изертлегенде симметрия элементлерини4 5з ара жайласы7ларына ке7ил б5ли7 керек. Егер бурын Зарал2ан ew 81м w/m топарлары бир координаталар системаларында болса, онда бул топарларды4 кесилиси7и $w \{l, w_y\}$ болып табылады. Бул жа2дай былайынша жазылады: $ew \cap w/m = w$ ямаса (егер симметрия элеменлерини4 ба2ытларын к5рсети7 керек болса) $e_z w_y \cap w_y/m_y = w_y$.

Кристалларды4 симметриясыны4 нозатлы3 топарлары математикалы3 топарларды4 бир к5риниси болып табылады. Математикада топар деп a, b, c, \dots элементлерини4 т5мендегидей аксиомаларды 3анаатландырату2ын G к5плигине айтады (a элементини4 G к5плигине тийисли екенлигин $a \in G$ деп жазамыз):

l) топарды4 81р бир $a \in G$ 81м $b \in G$ еки элементи ушын усы элементлерди4 к5беймеси деп аталату2ын бирден бир $c \in G$ элементи бар болады 81м $c = a^9b^-$

w) топарды4 барлы3 элементлери ушын ассоциативлик нызам орын алады: $a^9(b^9c) = (a^9b)^9c^-$

e) топарда элементти о4 т1рептен де, шеп т1рептен де к5бейткенде бир н1тийже $a^9l = l^9a = a$ алынату2ын бирлик элемент $l \in G$ болады-

г) топарды4 81р бир $a \in G$ элементи ушын $a^9a^{-l} = a^{-l}^9a = l$ ш1ртин 3анаатландыры7шы $a^{-l} \in G$ кери элементи орын алады.

⁵ Бул жерде фигуралы3 За7сырмаларда топар2а кири7ши операциялар жазыл2ан.

Егер топар жоЗарыда келтирилген Γ аксеомада2ыдай 31сийетлерге ийе болса **абстракт топар** деп аталады. Абстракт топар 5зини4 к5бейти7 кестесини4 ж1рдемінде толы2ы менен аны3ланады.

НоЗатлы3 топарлар аксеомада келтирилген 31сийетлерден бас3а к5плеген 31сийетлерге ийе болады` олар орай2а Зарата симметриялы ямаса симметриялы емес, голоэдрлик 81м мероэдрлик болы7ы м6мкин. Соны4 менен бирге топарларды4 81р бири ана7 ямаса мына7 катерогия2а, система2а, сингония2а киреди.

Кристаллографиялы3 жа3тан 81р 3ыйлы ноЗатлы3 топарлар абстракт жа3тан бирдей болы7ы м6мкин (я2ный бирдей к5бейти7 кестесине ийе болады). Бундай ноЗатлы3 топарлар **изоморф** топарлар деп аталады. Кристаллографиялы3 жа3тан 81р 3ыйлы бол2ан, бира3 5з ара изоморфлы ноЗатлы3 топарлар2а бир абстракт топар с1йкес келеди. w/m , www 81м mmw коммутативли топарлары усындай топарлар болып табылады.

Симметрияны4 кристаллографиялы3 классларын (ноЗатлы3 топарларды) белгиле7 ушын симметрия элементлерин к5бейти7 8а33ында2ы теоремалар2а тийкарлан2ан символлар Золланылады.

ХалыЗаралы3 символларды жазы7да т5мендегидей белгиле7лер Забыл етилген` n - т1рטיפли симметрия к5шері n арЗалы ($n = w, e, r, y$), n -т1рטיפли инверсиялы3 к5шер \bar{n} , m - симметрия тегислиги, nm - n -т1рטיפли симметрия к5шері 81м усы к5шер арЗалы 5тету2ын симметрия тегислиги, n/m (ямаса $\frac{n}{m}$) - n -т1рטיפли симметрия к5шері 81м о2ан перпендикуляр симметрия тегислиги, $\frac{n}{m}m$ ямаса n/mmm - n -т1рטיפли симметрия к5шері менен о2ан параллел 81м перпендикуляр симметрия тегисликтері.

Симметрия классыны4 халыЗаралы3 символларында тек ту72ызы7шы симметрия элементлери бол2ан тегисликлер менен к5шерлер жазылады. Усыны4 менен бирге символда2ы 81рип симметрия тегислигине т6сирилген нормалды а42артады. Симметрия элементлерин 3осы7 8а33ында2ы теоремаларды биле отырып берилген класс ушын барлы3 симметрия элементлерини4 жыйна2ын били7 м6мкин. Символларды жазы7ды4 избе-излиги блкен 18мийетке ийе 81м бул т1ртип $I.w$ -кестеде берилген.

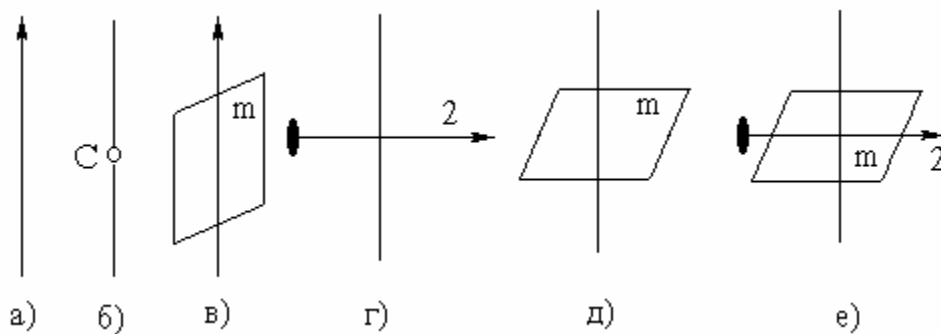
ХалыЗаралы3 белгиле7де симметрияны4 “координаталы3” 81м “диагонал” элементлерин бири биринен айырады` координаталы3 тегисликлер ямаса к5шерлер координаталы3 тегисликлер бойынша 5теди, ал диагоналы3 симметрия элементлери олар арасында2ы мбйешлерди4 биссектрисалары бойынша ж6ргизиледи.

§ t. Кристалларды4 ew симметрия классын (симметрияны4 ew ноЗатлы3 топарын) келтирип шы2ары7 81м т1рипле7

Симметрияны4 ew классын келтирип шы2ары7 ушын бир ноЗатта кесилисету2ын симметрияны4 м6мкин бол2ан барлы3 кристаллографиялы3 элементлерини4 жыйна2ын Зара7ымыз керек. Усындай ма3сетте Зандай да бир ту72ызы7шы симметрия

элементин сайлап аламыз 81м усы элементке ту72ызы7шы элемент сыпатында бас3а барлы3 симметрия элементлерин Зосамыз. ЖоЗарыда келтирилген теоремалар тийкарында еки ту72ызы7шы симметрия элементини4 Зосылы7ы салдарынан жа4а симметрия элементлери пайда болату2ынлы2ын есап3а аламыз.

Т5менги 81м орта категория2а кири7ши кристаллардан баслаймыз. ЖоЗарыда айтыл2андай бундай кристалларда айры3ша ба2ыт (бирлик ба2ыт) болады. Ту7дыры7шы симметрия элементи сыпатында сол бирлик ба2ытта 5ти7ши симметрия к5шерин аламыз 81м о-с67ретте к5рсетилгендей етип бас3а да симметрия элементлерин Зосамыз.



о-с67рет. Т5менги 81м орта категориялар симметриясы классларын келтирип шы2ары7ды т6синдирету2ын с67рет.

! пи7айы симметрия классларында тек 2ана бир симметрия элементи, атап айт3анда бирлик ба2ытта п-т1ртипли буры7 к5шери болады (о-а с67рет).

Симметрия к5шерине симметрия орайын Зосы7 арЗалы орайлы3 классларды аламыз (о-б с67рет)

Ту7дыры7шы к5шер	l	w	e	г	y
Ту7ыл2ан элемент	-	m	-	m	m
Симметрия классы	l	w/m	$\bar{3}$	г/m	y/m

е к5шерине симметрия орайын Зос3анда инверсиялы3 $\bar{3}$ к5шерин аламыз. Усы классты айырым жа2дайларда орайлы3 класс3а емес, ал инверсиялы3-1пи7айы класс3а жат3ызады.

Ту7дыры7шы симметрия к5шерине бул к5шер арЗалы 5ти7ши симметрия тегислигин Зосып $m^n = nm$ схемасы бойынша планал классларды аламыз (о-в с67рет)

Ту7дыры7шы к5шер	l	w	e	г	y
Симметрия классы	m	mmw	em	гmm	ymm

гmm 81м ymm символларыны4 м1ниси жоЗарыда т6синдилди` екiнши орында симметрияны4 координаты3, ал 6шинши орында симметрияны4 диагоналы3 элементлери жазыл2ан. mme классы ромбалы3 сингония2а жатады. Бул жерде w к5шери w_z болы7ы керек 81м сонлы3тан оны 6шинши орын2а Зойылады.

Ту7дыры7шы к5шерге перпендикуляр ба2ытта w ни Зосып теорема I бойынша **аксиаллы3 классларды** аламыз`

Ту7дыры7шы к5шер	I	w	e	г	y
Симметрия классы	<div style="border: 1px solid black; padding: 2px; display: inline-block;">w</div>	www	ew	гww	yww

ЖоЗарыда келтирилгенлигине байланысly бул кестедеги w рамка2а алын2ан. $гww$ 81м yww де екынши орында координата ба2ытында2ы w к5шері тур, ал бшинши орында диагоналы3 ба2ытларда2ы w лер келтирилген.

w -кесте.

НоЗатлы3 топарларды4 белгилени7леріндеги позициялар избе-излиги

Сингония	Белгиле7лердеги позициялар		
	I	II	III
Триклин	Кристалда2ы 31леген ба2ыт3а с1йкес келі7ши бир символ.		
Моноклин	w к5шері ямаса X_w ба2ытында2ы m ге нормал (белгиле7ди4 биринши т6ри) ямаса X_e ба2ытында2ы m ге нормал (белгиле7ди4 екынши т6ри)		
Ромбалы3	w к5шері ямаса m ге X_I к5шері X_w к5шері X_e к5шері ба2ытында т6сирилген нормал		
Гексагонал Тетрагонал	Бас симметрия к5шері	w к5шері ямаса m ге координата диагонал ба2ынларында ба2ытларда т6сирилген нормал	
Кублы3	Симметрияны4 координаталы3 элементлери	e	Диагоналы3 симметрия элементлери

Ту7дыры7шы к5шерге перпендикуляр ба2ытта симметрия тегислигин Зосы7 арЗалы (о-д с67рет) жоЗарыда айтылып 5тилген (бул жерде рамка2а алынба2ан) классларды аламыз`

Ту7дыры7шы к5шер	I	w	e	г	y
Симметрия классы	m	w/m	$\bar{6}$	г/m	y/m

Егер ту7дыры7шы к5шерге симметрия орайын, w к5шерин 81м бойлы3 тегислик Зосы7 арЗалы теорема е 81м г тийкарында планаксиаллы3 классларды аламыз (о-е с67рет)՝

Ту7дыры7шы к5шер	l	w	e	г	y
Симметрия классы	w/m	mmm	$\bar{3}m$	г/mmm	y/mmm

Ту7дыры7шы элемент симметрия к5шери бо2ан жа2дайда алынату2ын симметрия классларыны4 дизими усыны4 менен тамам болады.

Енди инверсиялы3 симметрия к5шерлерин Зара7 керек болады. Усындай жоллар менен **инверсиялы3-1пи7айы** $\bar{3}$, $\bar{4}$, $\bar{6}$, **инверсиялы3-планаллы3** $\bar{4}wm$ 81м $\bar{6}mw$ классларын алы7 м6мкин. Солай етип егер $\bar{1}$, e, г 81м y классларын Зосса3 т5менги 81м орта категория2а жаты7шы кристаллар ушын wu симметрия классларын аламыз.

ЖоЗары категория2а жаты7шы кристалларды Зара7 арЗалы ж1не де

$$we, me, gew, \bar{4}em \text{ 81м mem}$$

классларын аламыз.

ew классты системалар 81м сингония2а б5ли7 менен Затар симметриясыны4 т5мендегидей 5згешеликлерине байланыслы блкенирек б5лимлерге б5ли7ге болады՝

I. Симметрия орайыны4 болы7ы ямаса болма7ы. Орайлы3 81м планаксиал классларда поляр ба2ытларды4, со2ан с1йкес поляр симметрия менен т1рипленету2ын 31сийетлерди4 болы7ы м6мкин емес. Бундай классларды4 саны II.

w. Энантиоморфизм. Тек 2ана симметрияны4 буры7 к5шерлери бар, ал инверсиялы3 к5шерлери, кесе тегисликлери, симметрия орайы жо3 кристаллар 1детте о4 81м терис болып екиге б5линеди. Бундай кристалларда о4 81м терис формалар болады 81м поляризация тегислигин буры7 31сийетине ийе. ! пи7айы 81м аксиал класслар энантиоморфлы болып табылады.

e. Симметрияны4 Лауэ класслары ямаса киши системалары. Фридел нызамы бойынша (ямаса басЗа с5з бенен айтЗанда дифракциялы3 эффектти4 орай2а Зарата симметриялылы2ы нызамы) кристалды4 дифракциялы3 симметриясы оны4 ноЗатлы3 симметриясынан жоЗары болады. Лауэ классы симметриясы кристалды4 ноЗатлы3 топарыны4 симметриясы менен усы симметрия2а симметрия орайын ЗосЗанда алы-нату2ын симметрия элементеринен турады⁶.

§ у. Симметрияны4 шеклик топарлары (Кюри топарлары)

⁶ Кристалларда2ы симметрия орайыны4 болы7ы ямаса болма7ы дифракциялы3 с67ретлерде (рентгенограммаларда, электронограммаларда) баЗланбайды.

Биз жоЗарыда кристалларды4 81м оларды4 физикалы3 31сийетлерин бйрени7де еки т6рли к5з-Зарас пенен Зарай алату2ынлы2ымызды к5рдик. Кристалларды4 Зурылысын бйренгенде дискрет орталы3 деп, ал оларды4 физикалы3 31сийетлерин талла2анда (оптикалы3, жыллылы3, электрлик, серпимли 8.т.б.) кристаллар бир текли 6зликсиз орталы3 деп Заралады. Кристалды4 симметриясыны4 топарларына w -, e -, g - 81м у-т1ртипли симметрия к5шерлери, ал физикалы3 31сийетлерини4 топарларына шексиз т1ртипли симметрия к5шерлери киреди. ЖоЗарыда бундай к5шерлерди ∞ белгиси менен белгиледик. Соны4 менен бирге ∞ к5шери кристалда2ы физикалы3 майданларды4 (электр, магнит, механикалы3 керне7лер майданы) симметриясыны4 топарларына киреди.

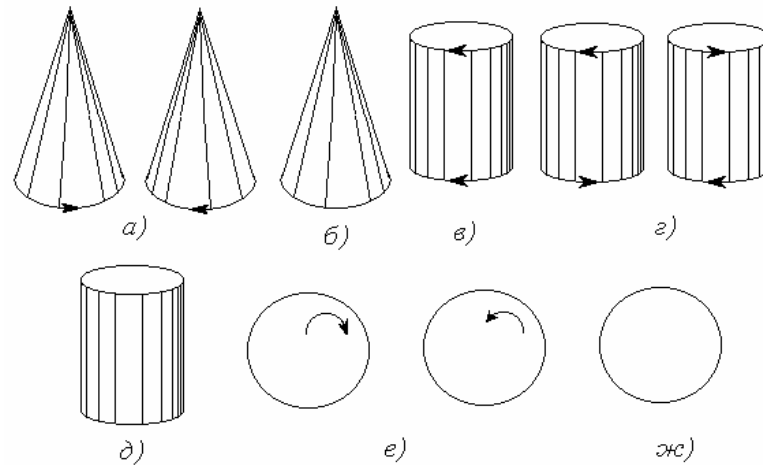
Симметрияны4 шексиз к5шерлери кирету2ын ноЗатлы3 топарлар **симметрияны4 шеклик топарлары** ямаса **Кюри топарлары** деп аталады. Бундай ноЗатлы3 топарлар саны и 81м кристалларды4 еw ноЗатлы3 топарларыны4 кеминде бире7и усы жети топарды4 бирини4 киши топары болып табылады. Мысалы u , g , e , w , l топарлары тек бир симметрия к5шери ∞ бол2ан топар2а киреди. %з к5шери д5герегинде айланы7шы конус ∞ ноЗатлы3 топарына с1йкес кели7ши геометриялы3 фигура. Бул фигура к5шер д5герегинде 31леген м1нистеги киши мбйешке бурылса да 5з 5зи менен бетлеседи. Соны4 менен бирге бул фигурада бас3а симметрия элементлери жоЗ.

Тап усындай, бира3 5з к5шери д5герегинде айланбайту2ын конус ∞m ноЗатлы3 топары менен т1риппленеди. Бундай топарда ∞ к5шери менен бирге усы к5шер арЗалы 5ти7ши шексиз к5п симметрия тегисликлери де бар. Конуста2ы симметрия к5шери поляр. Усындай симметрия2а бир текли электр майданы ийе болады, симметрия к5шери электр к6ш майданларыны4 ба2ыты менен с1йкес келеди.

Бир текли магнит майданыны4 симметриясы ∞/m шеклик топары менен т1риппленеди (я2ный ∞ к5шери 81м о2ан перпендикуляр бол2ан симметрия тегислиги). ∞/m топары ушын 5з к5шери д5герегинде айланы7шы цилиндр характерли болып табылады. ∞/m топарына u/m , g/m , w/m , m , $\bar{1}$, $\bar{3}$, $\bar{4}$, $\bar{6}$ топарлары ба2ынады. ∞ топарына ба2ынату2ын ноЗатлы3 топарлар бул топарды4 киши топарлары болып табылады.

Симметрияны4 шеклик топарларына с1йкес кели7ши фигуралар 10-с67ретте келтирилген.

Тыныш тур2ан цилиндр, соны4 менен бирге 3ысыл2ан ямаса созыл2ан цилиндр ∞/mm симметриясы менен т1риппленеди. Бул жерде ∞ поляр емес к5шер, усы к5шер бойлап жайлас3ан шексиз к5п симметрия тегисликлери m , к5шерге перпендикуляр бол2ан m , ∞ ге перпендикуляр бол2ан шексиз к5п w симметрия к5шерлери 81м ∞ к5шери менен о2ан перпендикуляр m кесилискен ноЗатта симметрия орайы бар. %з к5шери д5герегинде бурал2ан цилиндр ∞w симметриясына ийе, я2ный бул жа2дайда поляр емес ∞ к5шерине 81м о2ан перпендикуляр бол2ан шексиз к5п w лерге ийе боламыз. !деттеги шар $\infty\infty m$ топары менен т1риппленеди (я2ный шексиз к5п ∞ к5шерлери менен шексиз к5п m). Бул топар **ортогоналлы3 топар** деп аталады.



10-с67рет. Симметрияны4 шеклик топарларын с17лелендирету2ын геометриялы3 фигуралар` ∞ , о4 81м терис (а)- ∞m (б)- ∞/m (в)- ∞w , о4 81м терис (г)- ∞/mm (д)- $\infty\infty$, о4 81м терис (е)- $\infty\infty m$ (ж).

Параграфты4 кейнинде кристаллофизикада ке4нен Золланылату2ын Кюри 81м Нейман принциптери менен танысамыз.

Кюри принципи бойынша егер (81р Зыйлы) еки Зубылыс бир бири менен Зосылату2ын болса ямаса Зубылыс пенен оны Зоршап тур2ан орталы3 Зосылса (ямаса бир бири менен бетлестирилсе) 81м соны4 салдарынан бирден бир система пайда болса бул системада сол еки Зубылыс ямаса Зубылыс пенен оны Зоршап тур2ын орталы3 ушын улы7малы3 бол2ан симметрия элементтери са3ланып Залады. Бул жа2дай ушын 1пи7айы мысал q1-с67ретте с17леленген.

П.Кюриди4 5зи 81зирги 7аЗытлары оны4 аты менен аталату2ын принципти былайынша жазды`

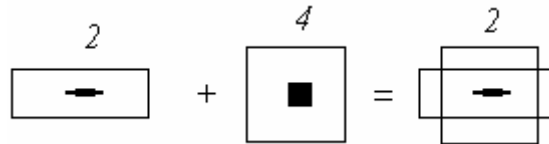
Егер аны3 бир себеплер с1йкес н1тийжелерди пайда етету2ын болса, усы себептерди4 симметрия элементтерини4 н1тийжелерде де к5рини7и керек. Егер Зандай да бир Зубылыста аны3 бир диссимметрия (я2ный симметрия болмаса) бар болату2ын болса, усы диссимметрия пайда бол2ан Зубылыста да 31липлеседи.

Кюри принципин Золланы7да т5мендегидей еки жа2дай2а айры3ша ке7ил б5ли7 керек`

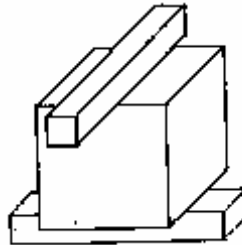
1. Қосылы7шы Зубылыслар (фигуралар) симметриясы бойынша 81р Зыйлы болы7ы ш1рт. Ал симметриясы бирдей бол2ан фигураларды Зосы7 арЗалы жоЗары симметрия2а ийе фигураларды алы7 м6мкин.

и. Кубылысларды ЗосЗанда симметрия элементтерини4 бир бирине салыстыр2анда2ы ба2ыттарына айры3ша итибар бери7 керек. Принципте бир бири менен ба2ытлас бол2ан симметрия элементтери н1зерде тутылады (1-оа с67ретте аны3 к5рсетилген).

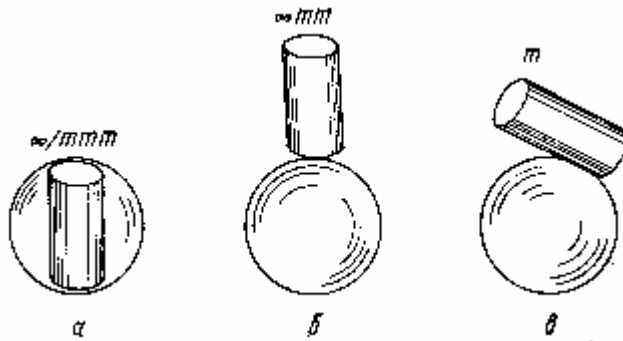
q)



w)



e)



qq-c67рет.

q). Ту7ры мбйешлик пенен квадратты4 Зосылы7ында2ы симметрияны4 Зосылы7ын с17лелендирету2ын с67рет. w-т1ртипли симметрия к5шерине ийе фигура менен г-т1ртипли симметрия к5шерине ийе фигура Зосыл2анда w-т1ртипли симметрия к5шерине ийе фигура пайда болады.

w). ! пи7айы фигураларды Зосы7 мысалы. Бул жа2дайда w 81м г ке ийе фигуралар Зосыл2анда тек w к5шері бар фигура алынады.

e). Симметрияны4 шеклик топарлары ушын мысаллар.

Нейман принципі 1детте кристаллофизиканы4 тийкар2ы нызамы деп те аталады. Бул принцип бойынша

кристалларды4 физикалы3 31сийети кристалды4 5зини4 симметриясына салыстыр2анда жоЗары симметрия2а ийе бола алады, бира3 усы физикалы3 31сийетти4 симметриясы кристалды4 симметриясыны4 нозатлы3 топарын 5з ишине алы7ы керек.

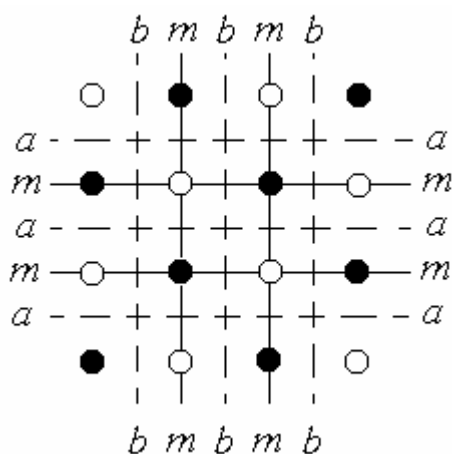
Бас3а с5з бенен айт3анда кристалды4 физикалы3 31сийетлерини4 симметриясы нозатлы3 топары оны4 симметриясыны4 нозатлы3 топарыны4 е4 жоЗар2ы топары болып табылады (я2ный кристал симметриясыны4 нозатлы3 топары физикалы3 31сийетини4 симметриясыны4 нозатлы3 топарына киреди).

§ и. Кристаллар структурасыны4 (Зурылысыны4) симметриясы

Кристалларды4 Зурылысында жоЗарыда г1п етилген шеكلي симметриялы3 т6рлендири7лерге шексиз симметриялы3 т6рлендири7лер деп аталату2ын т6рлендири7лер Зосылады.

Тийкар2ы шексиз симметриялы3 т6рлендири7 **трансляция**, я2ный бир ту7ры бойынша к5шири7 д17ири (трансляция д17ири) деп аталату2ын бирдей бол2ан Зашы3лы3лар2а к5шири7 болып табылады.

Трансляцияны симметрия тегислигинде шашыраты72а к5бейти7 Зурамалы бол2ан симметрия операциясын - жылжып шашыраты7шы тегислик ж1рдемінде т6рлендири7ди пайда етеди. **Жылжып шашыраты7шы тегислик** - бул симметрия тегислиги менен усы тегисликке параллел 81м усы ба2ытта2ы трансляцияны4 ярымына те4 Зашы3лы33а к5шири7ди бир 7аЗытта 1мелге асырату2ын симметрия элементи болып табылады. Бундай симметрия тегислигини4 т1сирин тас дузы Зурылысында к5рсети7ге болады (lw-c67рет). NaCl кристаллары жа2дайында Na 81м Cl ионлары координата тегисликлеринде шахматлы3 т1ртипте Зайталанады. Ионны4 5зине е4 жаЗын жайлас3ан тап сондай ион менен бетлеси7и ушын а ямаса b тегисликлериндеги шашыра7 a/w 81м b/w Зашы3лы3ларына те4 трансляциялар менен бирге 1мелге асырылы7ы керек. Усындай к5шири7лерди4 н1тийжесинде шексиз блкен майданды ийелеп тур2ан c67рет толы2ы менен к5шеди $t_{a/w}^9 m_a = a$ - $t_{b/w}^9 m = b$.



lw-c67рет. NaCl кристалы Зурылысында2ы жылжып шашыраты7шы a , b 81м айналы3 шашыраты7шы m симметрия тегисликлери (Зурылыс шексиз блкен деп есапланы7ы керек).

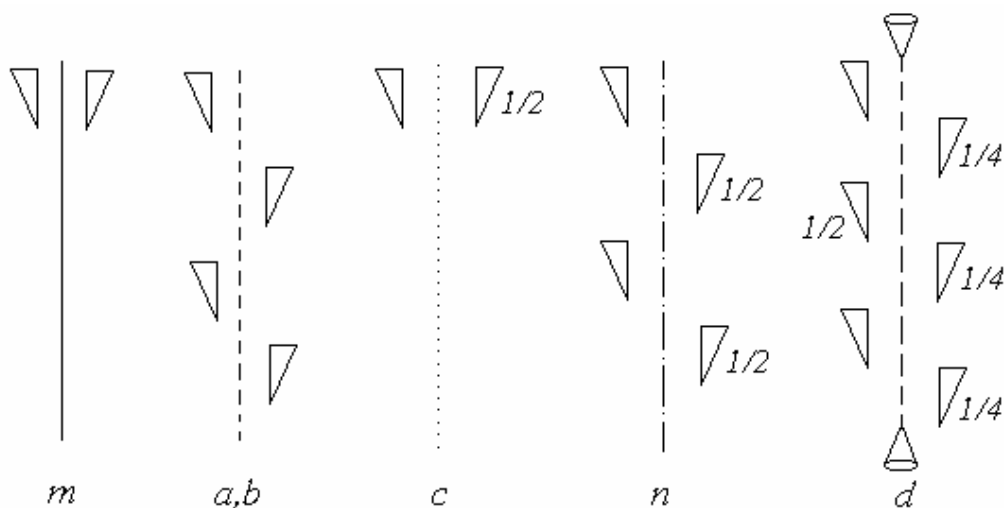
Ионларды4 орайлары арЗалы 1пи7айы симметрия тегисликлери m 5теди. Ал оларды4 орталарында жылжып шашыраты7шы симметрия тегисликлери жайласады. Еки т6рли симметрия тегисликлерини4 санлары да шексиз к5п. Егер жылжы7 a , b , c к5шерлери ба2ынында (XYZ к5шерлери ба2ытында a/w , b/w , c/w Зашы3лы3ларына)

болатуын болса жылжып шашыратышы симметрия тегисликлери сйкес a , b , c 81ртиплери менен белгиленеди.

Жылжы7 элементар трансляциялар a , b , c ларда д6зилген параллелограмларды4 диагоналы ба2ытында да болы7ы м6мкин. Бундай жа2дайда жылжы7ды4 шамасы $(a+b)/w$ ге те4 болады 81м сйкес жылжып шашыратышы симметрия тегислиги n 81рипи, ал жылжы7ды4 шамасы $(a+b)/r$ ке те4 болса d 81рипи менен белгиленеди. d тегислигин “алмаз” тегислиги те деп аталады. Сызылмаларда жылжып шашыратышы симметрия тегисликлерин 81р 3ыйлы пунктирлер ж1рдемінде с17лелендиреди (I-II с67рет).

Симметрия к6шери д5герегиндеги буры7 менен трансляцияны 3осы7 винтлик буры7ды пайда етеди. Винтлик симметрия к5шери деп симметрия к5шери менен бир-геликте 81рекет ететуын усы к5шер бойынша (к5шерге параллел ба2ытта) к5шири7ге айтамыз.

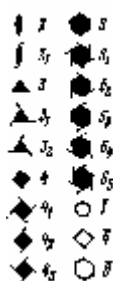

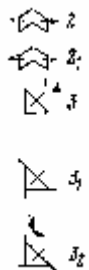
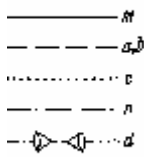
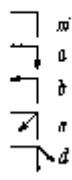

О4 81м сол винтлик к5шерлерин бир биринен айыры7 керек. Мысалы e_1 винтлик к5шери фигураны lw^0 3а буры7 менен усы к5шер ба2ытында трансляцияны4 l/e шамасына к5ширеди. Ал e_w к5шери болса фигураны lw^0 3а буры7 менен бирге w/e шамасына к5ширеди. ! пи7айы геометриялы3 талла7 ж1рдемінде e_1 к5шерини4 о4, ал e_w к5шерини4 сол (e_1 ге салыстыр2анда) екенлигине к5з жеткери7 м6мкин. Тап сол сыя3лы r_1 81м r_e к5шерлери де бир биринен тек о4 81м соллы2ы менен пар3ланады.



le-с67рет. Айналы3 шашыратышы (m) 81м жылжып шашыратышы симметрия тегисликлери (a , b , c , n , d).

е-кестеде кристаллар Зурылысыны4 сызылма тегислигине перпендикуляр бол2ан симметрия к5шерлерини4 ш1рти т6рдеги белгилени7лери к5рсетилген.

Кристаллар Зурылысыны4 симметрия элементлерини4
ш1ртли т6рдеги белгилени7лери

К5шерлер			Тегисликлер		
тик	горизонталь	Зыя	тик	горизонталь	Зыя
					

§ i. Кристаллар структурасы симметриясы элементлерин Зосы7.

Бравэ п1нжерелери

Шексиз к5п санлы Зайтала7 кристаллы3 структураларда2ы тийкар2ы симметриялы3 т6рлендири7 болып табылады. Бундай т6рлендири7лер трансляциялар ж1рдемінде 1мелге асырылады. Н1тийжеде 8еш бир нозат 5з орнында Залмайды, оларды4 барлы2ы да трансляциялар ж1рдемінде т6рленеди. Кристаллы3 структура симметрияны4 81р Зыйлы т6рлендири7лери менен байланыс3ан б5лекшелерден ямаса б5лекшелер топарынан турады. Трансляция симметрия элементлерини4 81р бири менен т1сир етисип ке4исликте шексиз к5п Зайталанату2ын симметрияны4 жа4а элементлерин пайда етеди (генерациялайды).

* 1р бир кристаллы3 структура ушын оны4 элементар трансляцияларыны4 жыйна2ы ямаса **трансляциялы3 топар** т1н. Усы трансляциялы3 топар **ке4ислик п1нжересин** пайда етеди.

а, b, с ларды4 шамасы, бир бирине салыстыр2анда2ы ба2ытларына байланыслы 81р Зыйлы симметрия2а ийе бол2ан п1нжерелер алынады. Симметрия болса м6мкин бол2ан п1нжерелерге шек Зояды. Барлы3 кристаллы3 Зурылыслар 1г трансляциялы3 топар ж1рдемінде т1риплениди. Усы трансляциялы3 топарлар Бравэни4 1г типтеги п1нжересине с1йкес келеди. **Бравэ п1нжереси** деп бир нозатты трансляциялы3 Зайтала7ды4 салдарынан алынатутын шексиз санда2ы нозатлар системасына айтамыз.

Бравэни4 1г п1нжереси элементар Зутышаларыны4 формасы 81м симметриясы бойынша бир биринен айрылады 81м у сингония2а б5линеди. Кристалларды сингония2а б5ли7 XIX 1сирди4 басында минералларды4 сырт3ы формасын бйрени7 тийкарында 1мелге асырыла баслады. Ке4исликтеги сфералы3 б5лекшелерди4 (материаллы3 б5лекшелерди4) симметриялы жайласы7 м1селесин шеши7 барысында 1г i - жылы

О.Бравэ алты сингонияға тап усындай етип бөлімдері кереклігі 8-ші жаңа келді.

Кристаллы кристаллы симметриясы мүмкін болған біріншілік санына шек қояды. Біріншілік берілген кристаллы кристаллы симметриясы мүмкін болған біріншілік симметриялы біріншіліктерге Зарата инвариант болуы керек.

Бравэ біріншіліктері біріншілік элементар Зутышаларды біріншіліктері менен Затар Заптал бетлерінде, орайында да болуы мүмкін. Усыған байланысты Зутышаларды (біріншілік) орайласуына Зарай біріншіліктері былайынша біртүрлі болады:

а. Біріншілік тек бірі элементар біріншіліктері біріншіліктерінде жайласады. Бұндай жағдайда біріншілік біріншілік біріншілік деп атаймыз 81м Р біріншіліктері менен белгілейміз.

б. Біріншілік элементар Зутышаны біріншіліктерінде 81м Х, У ямаса $З$ біріншіліктерінде перпендикуляр болған Запталлары орайланыда да жайласады. Бұндай жағдайда базада орайласқан біріншіліктерге иіе боламыз. Мысалы $Х$ біріншіліктерінде перпендикуляр Заптал орайласқан болса $А$ біріншіліктерге, $У$ біріншіліктерінде перпендикуляр бет орайласса $В$ біріншіліктерге $81\text{м } З$ біріншіліктерінде перпендикуляр бет орайласқан жағдайда $С$ біріншіліктерге иіе боламыз.

с. Біріншілік элементар Зутышаны біріншіліктерінде 81м орайында жайласады. Бұндай біріншіліктерге келмеде орайласқан біріншіліктер деп аталады 81м І біріншіліктері менен белгіленеді.

д. Біріншілік элементар Зутышаларды біріншіліктерінде 81м Заптал беттері орайларында жайласады. Бұндай жағдайда " біріншіліктері менен белгіленетүзін Запталдан орайласқан біріншіліктерге иіе боламыз.

Бравэ Зутышасын сайлап алу үшін біріншіліктердегідей біріншіліктер Зойылады:

қ) элементар Зутышаны симметриясы кристаллы симметриясына сәйкес келуі, ал элементар Зутышаны Забырталары біріншіліктері трансляциялары болуы керек-

ш) элементар Зутыша максимал мүмкін болған түрі біріншіліктерге, бір біріншіліктер болған біріншіліктерге 81м Забырталарға иіе болуы керек-

е) элементар Зутыша минималлы келмеге иіе болуы керек.


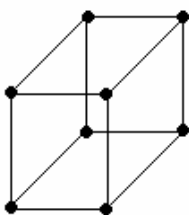
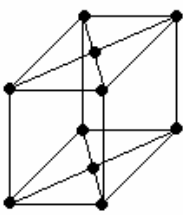
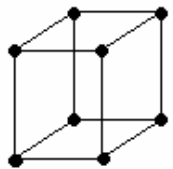
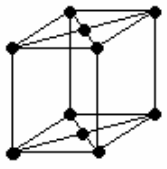
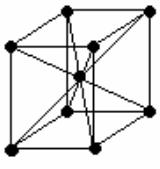
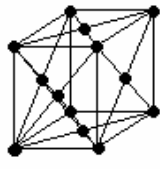
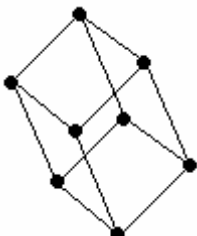
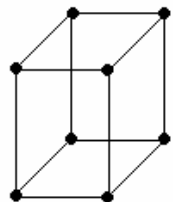
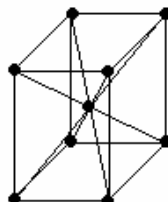
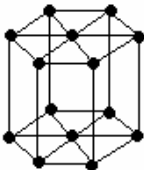
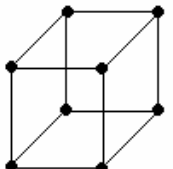
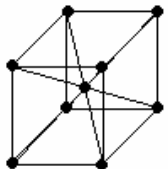
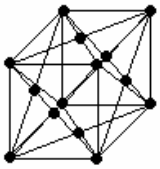
Усындай біріншіліктер тийкарында у біріншілік сингонияға (сингония сәзін уәсас біріншіліктер деген біріншілік аартады) иіе элементар Зутышалар $81\text{м } qг$ типтегі Бравэ біріншіліктері Зурылады.

Бравэ біріншіліктері біріншіліктердегідей типте болуы мүмкін: $Р$ - біріншіліктері, $І$ - келмеде орайласқан, " - Запталда орайласқан, $А, В, С$ - базада орайласқан, $В$ - ромбоэдрлік (г-кестеде келтірілген).

Бравэнің біріншіліктері біріншіліктері тийкарында кристаллографиялы сингониялар айрылады.

Гексагонал Зурылысқа сәйкес келуші элементар Зутыша біріншіліктері Зутышадан туратузін алты біріншіліктер призма болып табылады. Бұл элементар Зутыша тригонал 81м гексагонал кристалларды симметриясын анық келесеті.

qг типтеги Бравэ пінжерелери 8а33ында ма2лы7мат

Сингония	Пінжере типі			
	! пи7айы	Базада орай-лас3ан	К5лемде орай-лас3ан	Қапталда орай-лас3ан
Триклинлик				
Моноклинлик				
Ромбалы3				
Тригоналлы3 (ромбоэдрлик)				
Тетрагоналлы3				
Гексагоналлы3				
Кублы3				

! пи7айы п1нжерелерде т6йинлер Зутышаларды4 тек т5белеринде жайласады. Ал Зурамалы п1нжерелерде бас3а да т6йинлер болады` к5лемде орайлас3ан I Зутышада - Зутышаны4 орайында бир т6йин- " Зутышада - 81р бир Запталды4 орайында бир т6йиннен 8.т.б. Қутышаны4 т5бесиндеги т6йин бир 7аЗытта сегиз Зутыша2а с1йкес келеди. Сонлы3тан 81р бир Зутыша2а т5мендегидей санда2ы т6йинлер с1йкес келеди` I Зутыша2ы l, I Зутыша2а w, " Зутыша2ы r, C Зутыша2а w т6йин с1йкес келеди.

§ о. Симметрияны4 ке4исликтеги we0 топарлары

Симметрияны4 ке4исликтеги топарлары деп кристаллы3 Зурылысты4 барлы3 симметриялы3 т6рлендири7лерини4 жыйна2ына айтамыз. Симметрияны4 ке4исликтеги топарлары симметрияны4 нозатлы3 топарлары сыя3лы кристал Зурылысыны4 симметриясын, кристалды4 сырт3ы формасыны4 симметриясын 81м оны4 макроскопиялы3 31сийетлерини4 симметриясын т1риплейди.

* 1р бир нозатлы3 топар2а бир неше ке4исликтеги топарлар с1йкес келеди. Симметрияны4 ке4исликтеги топарынан нозатлы3 топарды алы7 ушын барлы3 тарнсляцияларды жо3 Зылы7 керек, я2ный барлы3 жылжып шашыраты7шы симметрия тегисликлерин 1пи7айы симметрия тегисликлерине, винтлик к5шерлерди 1пи7айы буры7 к5шерлерине айландыры7, ал Зал2ан барлы3 симметрия элементлерин бир нозат3а жыйна7 керек.

Нозатлы3 топардан усы топар2а с1йкес кели7ши барлы3 ке4исликтеги топарларды келтирип шы2ары7 иде7ир Зурамалы м1селе болып табылады. Бул жерде барлы3 м6мкин бол2ан симметрия элементлерин 81м Бравэ п1нжерелерин алып к5ри7 керек. Мысалы егер нозатлы3 топар2а е 81м w к5шерлери кирету2ын болса ке4исликтеги топарды келтирип шы2ары7 ушын e , e_l , e_w , w , w_l к5шерлерини4 м6мкин бол2ан Зосындыларын алып к5риледі.

Усындай жоллар менен барлы3 we0 симметрияны4 ке4исликтеги топарлары келтирилип шы2ылады. Усы топарларды4 81р бири математикалы3 топарлар аксеомаларын Занаатландырады.

we0 топар li o0-li og жыллары бир 7аЗытта 81м бир биринен 21резсиз Е.С.Федоров 81м А.Шенфлислер т1репинен келтирлип шы2ылды.

Симметрияны4 ке4исликтеги топарларын белгиле7 ушын к5бинесе халыЗаралы3 символлар, ал айырым жа2дайларда Е.С.Федоров символлары 81м А.Шенфлис символлары (еке7и еки т6рли) Золланылады.

Халы3 аралы3 символларды жазы7 т1ртиби t-кестеде келтирилген.

Нозатларды4 дурыс системасы деп ке4исликтеги топарды4 симметриялы3 т6рлендири7лери менен байланыс3ан симметриялы3 жа3тан эквивалент бол2ан нозатларды4 жыйна2ын айтамыз. Бундай система бир нозат3а берилген ке4исликтеги топар ушын с1йкес кели7ши барлы3 симметрия операцияларын Зайтала7ды4 ж1рдемінде алынады.

t-кесте.

Симметрияны 4 кеңістіктегі топтарын жазып, олардың тіртібін

Сингония	Позициялар			
	I	II	III	IV
Триклин	Бравэ пінжереси типи	Бар симметрия элементи		
Моноклин		Бар симметрия элементи		
		w ямаса w_i (81° w ге нормал тегис- лик, егер бар бол- са)		
Ромбалы		Нормал бағытланған тегіслік ямаса t_5 мендегі k_5 шерге параллел k_5 шер		
		X k_5 шеріне	Y k_5 шеріне	Z k_5 шеріне
Тетрагональ Гексагональ		Жоғарғы тіртіпті k_5 шер (ямаса оған пер- пендикуляр болған тегіслік)	Координаталық тегіслік ямаса k_5 шер	Диагональ тегис- лік ямаса k_5 шер
Кублы		Координаталық тегісліклер ямаса k_5 шерлер	e	Диагональ тегис- ліклер ямаса k_5 шерлер

Нәтижелі топтар үшін пішіні форма заңдылығыне ие болса, симметрияны 4 кеңістіктегі топтары үшін нәтижелердің дурыс системасы табыны сондай заңдылығыне ие болады. Нәтижелердің дурыс системасы кристалдағы құрылыс бірліктерінің (атомдардың, молекулалардың ямаса олардың системаларының) кеңістікте жайласуларының геометриялық нызымын тірілпейді.

Дурыс системаны біліп бір элементар құтышада жайластырып мүмкін болған бір құйлы типтегі атомлар санын анықтау үшін зерттеу. Дурыс системаның барлық нәтижелері кеңістіктегі топтардың симметрия табындырылуы жердеміне бір бірі менен беттестірілетуын болғаннан, бір құйлы сорттағы атомдардың бір системаға кірінуі мүмкін емес екендігі ақсат келіпте болады.

! пішіні формалар сызылы, нәтижелердің дурыс системасы үшін да ұлымылық бір дара системалар табыны орын алады. Егер бірлік нәтижелері симметрия элементтерінің бірінде ямаса бірдей симметрия элементтерінен бірдей заңдылықтарда тұратуын болса нәтижелердің дурыс системасы **нәтижелердің дара дурыс системасы** деп аталады. Бірлік нәтижелері симметрия элементтерінің бірінде тийімдітуын болса ямаса бірдей симметрия элементтерінен бірдей заңдылықтарда тұратуын болмаса

алынатуын нозатларды дурыс системасы **нозатларды улымалы дурыс системасы** деп аталады.

Нозатларды дурыс системасыны **ретлилиги** деп элементар Зутышадаы бир бирине симметриялы жа3тан эквивалент бол2ан нозатларды жыйна2ына айтамыз. Ретлилик 1пи7айы формадаы Заптал бетлерди саны сыя3лы аны3ланады.

Т5мендегидей салыстыры7 келтиремиз`

Шекли фигуралар (к5п жа3лылар)	Шексиз фигуралар (Зурылыс)
Берилген нозатлар (Заптал бетлер)	Берилген нозатлар (структура- лы3 бирликлерди4 массалар орайлары)
! пи7айы форма	Нозатларды4 дурыс системасы
! пи7айы формалар (дара 81м улы7малы3)	Нозатларды4 дурыс системала- ры (дара 81м улы7малы3)
Қаптал бетлерди4 саны (симметриялы3 жа3тан эквивалент тегисликлер саны)	Нозатларды4 ретлилиги (эле- ментар Зутыша к5леміндеги симметриялы3 жа3тан эквива- лент бол2ан нозатлар саны)

International Tables for X-ray Crystallograph, V 1. I, II, Berlin, 1935, V 1. I, II, III, Birmingham, qotw, qoto, qouw, qoyo (Структуралы3 кристаллография бойынша халы3 аралы3 кестелер) кітабында симметрияны4 ке4исликтегі топарларыны4 81р бири ушын нозатларды4 дурыс системасы с67ретленген 81м усы эквивалент нозатларды4 координаталары берілген. Бул 8а33ында кристалларды4 атомлы3-кристаллы3 Зурылысын дифракциялы3 изертле7 м1селелери Зарал2анда ж1не бир рет г1п етиледі.

Енді бір неше 1пи7айы мысалда симметрияны4 ке4исликтегі топарлары менен танысамыз.

Триктин сингонияда тек 2ана Бравэни4 1пи7айы Зутышаларыны4 болы7ы м6мкін. І белгиси менен белгіленетуын класста 8еш Зандай макроскопиялы3 симметрия элементи жо3, 1пи7айы формалар тек моноэдрлер болы7ы м6мкін. І кластаы кристаллар Зурылысында б5лекшелер тек трансляция ж1рдемінде симметрия болып Зайталаанады. Бул классты4 бирден бир ке4исликтегі топарыны4 белгиси РІ 81м ол Іе-с67ретте к5рсетілген.

Бул с67ретте нозатларды4 дурыс системасы к5рсетілген. Қутышада ы3тыярлы т6рде х,у,з нозатын орналастырамыз. Трансляция бул нозатты бас3а Зутышалар2а 5ткереди, ал усы Зутышаны4 ишінде нозат Зайталанбайды. Демек системаны4 ретлилиги І ге те4.

Усы мысалда нозатларды4 дурыс системасын сфералы3 нозатлар ямаса “шар” ларды4 ж1рдемінде к5рсети7ди4 м6мкін емеслігі к5ринип тур. Егер симметриялы нозатлар Золланыл2ан бол2анда Іе-б с67ретте к5ринип тур2анындай сызылма тегислігінде жаты7шы Зосымша w к5шерлері пайда бол2ан болар еді. Бас3а с5з бенен

айт3анда усындай w -т1ртипли симметрия к5шерлери бул сызылмада жо3 деп д1лилле7ге болмайды. Егер дурыс системаны4 нозатларын асимметриялы3 фигуралар ж1рдемінде белгиленсе (le-в с67рет) $P\bar{1}$ топарында симметрия к5шерлерини4 жо3лы2ы 81м тек трансляцияларды4 бар екенлиги аны3 к5ринеди.

le-г с67ретте $P\bar{1}$ топарыны4 нозатларыны4 дурыс системасы “ХалыЗаралы3 кестелер” тийкарында стандарт белгиле7лерде берилген.

Енди триклин системасыны4 $\bar{1}$ класына 5темиз. ! пи7айы P Зутышалардан тура-ту2ын торды4 81р бир т6йининде ту7дыры7шы симметрия орайы жайлас3ан болады. Алын2ан ке4исликтеги топарды4 символы $P\bar{1}$. Бундай топарда нозатларды4 еки ду-рыс системасы болады` **улы7малы3** 81м **дара**. хуз координатасына ийе 31леген нозат симметрия орайыны4 т1сирінде координаталары $\bar{x} \bar{y} \bar{z}$ бол2ан нозат3а айландыры-лады. Сонлы3тан элементар Зутыша2а еки нозат с1йкес келеди, демек улы7малы3 системаны4 ретлилиги екиге те4.

Қ1леген симметрия орайыны4 6стинде жат3ан нозат Зутышада Зайталанбайды 81м со2ан с1йкес дара системаны4 ретлилиги 1 ге те4.

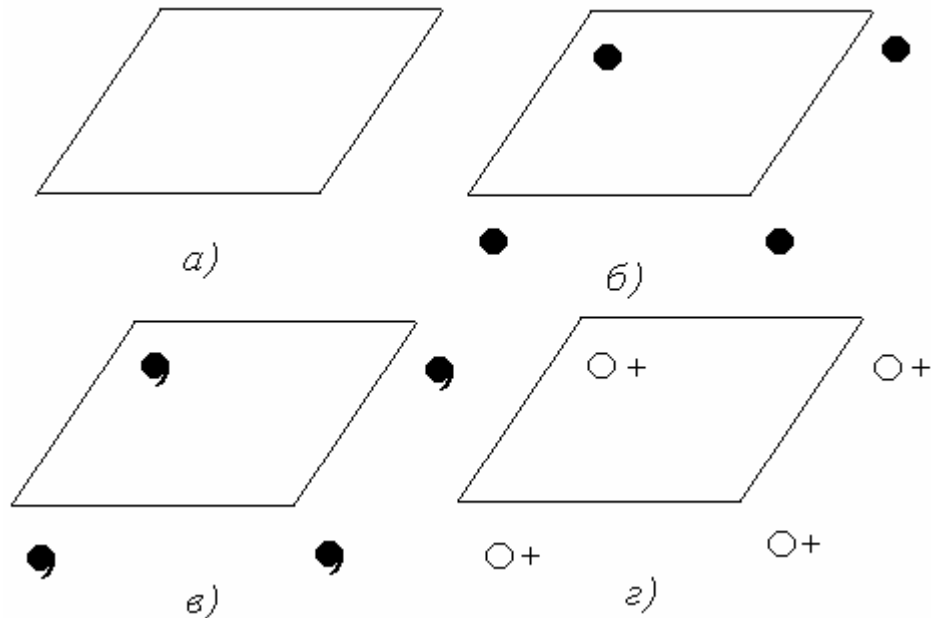
“ХалыЗаралы3 кестелерге” му7апы3 нозатларды4 81р бир дурыс системасы киши латын 81риплери менен белгиленеди 81м $P\bar{1}$ топарыны4 нозатларыны4 дурыс систе-масы былай жазылады`

$$\begin{aligned} \Gamma & (a) 000, (b) (00 \frac{1}{2}), (c) 0 \frac{1}{2} 0, (d) \frac{1}{2} 00, (e) \frac{1}{2} \frac{1}{2} 0, \\ & (f) \frac{1}{2} 0 \frac{1}{2}, (h) \frac{1}{2} \frac{1}{2} 0, (g) 0 \frac{1}{2} \frac{1}{2}. \\ w & (i) xyz, \bar{x} \bar{y} \bar{z}. \end{aligned}$$

Ту7ры п1нжерени4 тегисликлери зонасына кери п1нжерени4 нозатларынан (т6йинлерден) турату2ын торы с1йкес келеди. Соны4 менен бирге бул зона к5шери кери п1нжере торы тегислигине нормал ба2ытлан2ан. $\{hkl\}$ тегисликлерине ийе ке4исликтеги ту7ры п1нжереге $[[hkl]]$ нозатларынан (т6йинлеринен) турату2ын 6ш 5лшемли кери п1нжере с1йкес келеди.

Кери п1нжерени4 тийкар2ы векторлары \mathbf{a}^0 , \mathbf{b}^0 , \mathbf{c}^0 лар (l-l) ж1рдемінде ямаса т5мендегидей скаляр к5беймелер бойынша аны3ланады`

$$\begin{aligned} (\mathbf{a}^0 \mathbf{a}) &= (\mathbf{b}^0 \mathbf{b}) = (\mathbf{c}^0 \mathbf{c}) = 1, \\ (\mathbf{a}^0 \mathbf{b}) &= (\mathbf{a}^0 \mathbf{c}) = (\mathbf{a}^0 \mathbf{a}) = (\mathbf{b}^0 \mathbf{c}) = (\mathbf{b}^0 \mathbf{a}) = (\mathbf{c}^0 \mathbf{a}) = (\mathbf{c}^0 \mathbf{b}) = 0. \quad (l-w) \end{aligned}$$



le-c67рет. P1 ке4исликтеги топары.

Элементар Зутыша (а) 81м сфералы3 симметриялы3 нозатлар (б),
асимметриялы3 (симметриялы3 емес) фигуралар (в), стандарт
белгиле7лердеги (г) нозатларды4 дурыс системасы.

§ 10. Кери п1нжере

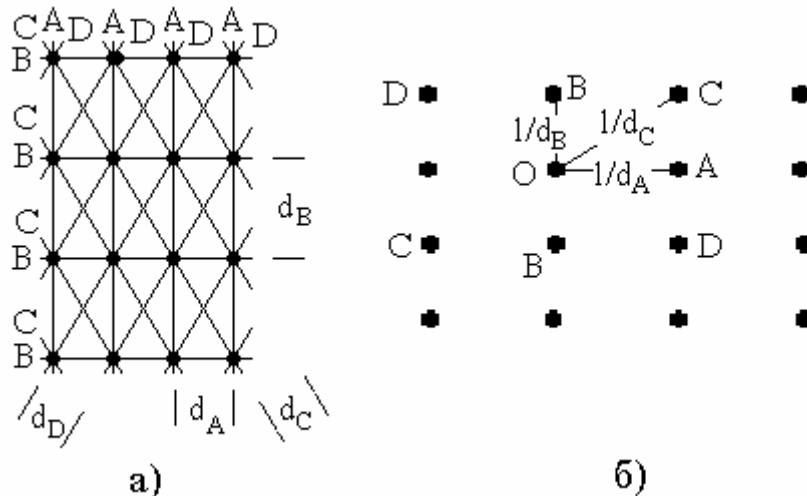
Қатты денелер физикасында, атомлы3-кристаллы3 Зурылысты дифракциялы3
усыллар менен изертлегенде **кери п1нжерен** пайдаланы7 блкен же4илликти пайда
етеди. Бундай п1нжере былайынша Зурылады

1) егер ту7ры п1нжере **a**, **b**, **c** трансляция векторларында Зурыл2ан болса кери
п1нжере к5шерлери **a**[°], **b**[°], **c**[°] векторларында Зурылып, олар т5мендегидей векторлы3
к5бейме т6ринде аны3ланады

$$\mathbf{a}^{\circ} = [\mathbf{b} \times \mathbf{c}], \quad \mathbf{b}^{\circ} = [\mathbf{c} \times \mathbf{a}], \quad \mathbf{c}^{\circ} = [\mathbf{a} \times \mathbf{b}]. \quad (1-1)$$

2) кери п1нжерени4 к5шерлик параметрлери **a**[°], **b**[°], **c**[°] кери п1нжердеги усы
к5шерлерге нормал ба2ытлан2ан ту7ры п1нжере торлары арасында2ы тегисликлер ара-
сында2ы Зашы3лы3ты4 кери шамаларына те4.

Ту7ры п1нжердеги 81р бир (hkl) тегислигине кери п1нжерде [[hkl]] т6йини
с1йкес келеди. Ту7ры п1нжере айма2ында2ы 5з ара параллел бол2ан {hkl} тегисликлер
семејствосына кери п1нжерде усы тегисликке перпендикуляр бол2ан ту7рыны4
бойынша жат3ан шексиз к5п [[hkl]] нозатлары с1йкес келеди. Координата басы деп
Забыл етилген нозаттан бул нозатларды4 Зашы3лы2ы с1йкес l/d, w/d, e/d,... шамала-
рына те4 болады. Бул жерде $d = d_{(hkl)}$ ту7ры п1нжердеги {hkl} тегисликлери арасын-
да2ы Зашы3лы3 (lг-c67рет).



1r-c67рет. Ту7ры (а) 81м кери (б) п1нжерелер.

(1-w) а4латпасынан \mathbf{a}° векторыны4 \mathbf{b} 81м \mathbf{c} векторлары жат3ан тегисликке перпендикуляр екенлиги к5ринип тур. \mathbf{a}° , \mathbf{b}° 81м \mathbf{c}° векторлары \mathbf{a} , \mathbf{b} , 81м \mathbf{c} векторлары сыя3лы о4 бшлик векторлар сыпатында сайлап алынады.

\mathbf{a}° , \mathbf{b}° 81м \mathbf{c}° векторлары ту7ры п1нжере тегисликтери координаталарында2ы элементар параллалограммларды4 майданларын береди, ал абсолют шамалары бойынша олар ту7ры п1нжерени4 тегисликтери арасында2ы Зашы3лы3лар2а кери пропорционал

$$|\mathbf{a}^\circ| = [\mathbf{b} \times \mathbf{c}] / (a^\circ [\mathbf{b} \times \mathbf{c}]), \quad |\mathbf{b}^\circ| = [\mathbf{c} \times \mathbf{a}] / (b^\circ [\mathbf{c} \times \mathbf{a}]), \\ |\mathbf{c}^\circ| = [\mathbf{a} \times \mathbf{b}] / (c^\circ [\mathbf{a} \times \mathbf{b}]). \quad (1-e)$$

Ту7ры 81м кери п1нжерелер 5з-ара т6йинлес, я2ный \mathbf{a} , \mathbf{b} , \mathbf{c} к5шерлеринде д6зилген п1нжере \mathbf{a}° , \mathbf{b}° , \mathbf{c}° к5шерлеринде д6зилген п1нжереге Зарата кери, ал \mathbf{a}° , \mathbf{b}° , \mathbf{c}° к5шерлеринде д6зилген п1нжере \mathbf{a} , \mathbf{b} , \mathbf{c} к5шерлеринде д6зилген п1нжереге Зарата кери болып табылады.

Кери п1нжере т5мендегидей 31сийетлерге ийе болады

l. Кери п1нжере векторы $\mathbf{g}_{(hkl)} = h\mathbf{a}^\circ + k\mathbf{b}^\circ + l\mathbf{c}^\circ$ ту7ры п1нжерени4 (hkl) тегислигине перпендикуляр 81м шамасы жа2ынан ту7ры п1нжерени4 $\{hkl\}$ тегисликтери арасында2ы Зашы3лы3 d_{hkl} ди4 кери шамасына те4, я2ный

$$|\mathbf{g}_{(hkl)}| = |h\mathbf{a}^\circ + k\mathbf{b}^\circ + l\mathbf{c}^\circ| = 1/d_{hkl}. \quad (1-r)$$

w. Кери п1нжерени4 элементар Зутышасыны4 к5леми V° ту7ры п1нжерени4 элементар Зутышасыны4 к5леми V ны4 кери шамасына те4 (81м керисинше)

$$V^\circ = (a^\circ \circ [\mathbf{b}^\circ \times \mathbf{c}^\circ]) = 1/V,$$

$$V = (a \circ [\mathbf{b} \times \mathbf{c}]) = 1/V^\circ. \quad (1-t)$$

(1-l), (1-w) 81м (1-r) формулалардан пайдаланып ту7ры 81м кери п1нжерелер параметрлери \mathbf{a} , \mathbf{b} , \mathbf{c} , \mathbf{a}° , \mathbf{b}° , \mathbf{c}° лар арасында2ы байланысларды а4сат келтирип шы2ары7 м6мкин

$$\mathbf{a}^\circ = \frac{1}{V} [\mathbf{b} \times \mathbf{c}] = [\mathbf{b} \times \mathbf{c}] / (a \circ [\mathbf{b} \times \mathbf{c}])$$

$$\mathbf{b}^0 = \frac{1}{V} [\mathbf{c} \times \mathbf{a}] = [\mathbf{c} \times \mathbf{a}] / (b^0 [\mathbf{c} \times \mathbf{a}])^{-1}$$

$$\mathbf{c}^0 = \frac{1}{V} [\mathbf{a} \times \mathbf{b}] = [\mathbf{a} \times \mathbf{b}] / (c^0 [\mathbf{a} \times \mathbf{b}])^{-1}.$$

Буннан

$$|\mathbf{a}^0| = \frac{1}{V} bc \sin \alpha,$$

$$|\mathbf{b}^0| = \frac{1}{V} \sin \beta,$$

$$|\mathbf{c}^0| = \frac{1}{V} \sin \gamma.$$

Соны4 менен бирге

$$\cos \alpha^0 = (\cos \beta^0 \cos \gamma^0 - \cos \alpha) / (\sin \beta^0 \sin \gamma^0),$$

$$\cos \beta^0 = (\cos \alpha^0 \cos \gamma^0 - \cos \beta) / (\sin \alpha^0 \sin \gamma^0),$$

$$\cos \gamma^0 = (\cos \alpha^0 \cos \beta^0 - \cos \gamma) / (\sin \alpha^0 \sin \beta^0).$$

Кери п1нжере 8а3Зында2ы т6синик тийкарынан 3ыс3а толЗынлы нурлар (толЗын узынлыЗлары a , b , c параметрлери менен барабар бол2ан жа2дайлар, я2ный 0.0т-0.1 ангстремнен т0-100 ангстремлерге шекемги рентген, электрон 81м нейтрон толЗынлары) т6скендеги кристалларды4 шашыраты7 (толЗынларды4 дифракциясын) 31сийетини4 д17ирлилин т1рипле7 ушын пайдаланылады. Усындай нурларды4 кристалларда2ы кристаллографиялы3 тегисликлердеги дифракциясы Вульф-Брэгг те4лемеси $wd_{(hkl)} \sin \theta = n\lambda$ менен т1рипенеди. Бул жерде λ - т6си7ши нурды4 толЗын узынлы2ы, θ - дифракциялы3 мбйеш, n - п6тин сан.

§ II. Структуралы3 кристаллографияны4 тийкар2ы формулалары

Кери п1нжере ж1рдемінде структуралы3 кристаллографияны4 к5плеген м1селелери шешиледи. Мысаллар келтиремиз`

(hkl) кристаллографиялы3 тегисликлери семействосы ушын тегисликлер арасында2ы 3ашы3лыЗлар былай есапланады`

$$d_{(hkl)} = 1/|\mathbf{h}\mathbf{a}^0 + \mathbf{k}\mathbf{b}^0 + \mathbf{l}\mathbf{c}^0| = 1/|g_{(hkl)}|.$$

$g_{(hkl)}$ векторыны4 узынлы2ы былай есапланады`

$$\begin{aligned} |\mathbf{h}\mathbf{a}^0 + \mathbf{k}\mathbf{b}^0 + \mathbf{l}\mathbf{c}^0|^w &= (\mathbf{h}\mathbf{a}^0 + \mathbf{k}\mathbf{b}^0 + \mathbf{l}\mathbf{c}^0)(\mathbf{h}\mathbf{a}^0 + \mathbf{k}\mathbf{b}^0 + \mathbf{l}\mathbf{c}^0) = \\ &= h^w a^{9w} + k^w b^{9w} + l^w c^{9w} + wkl b^0 \sin \gamma^0 + wlh c^0 \sin \alpha^0 + whk a^0 \sin \beta^0 \cos \gamma^0. \end{aligned}$$

Бира3 бундай 3урамалы 81м узын-шубай формула ж1рдемінде тек триклинли кристаллар ушын есапла7лар ж6ргизи7 м6мкин. Ал бас3а кристаллар ушын ($a = b = c$ сыя3лы Затнастарды4 бар екенлигине байланысly) формулалар 1де7ир 1пи7айыласады`

миноклинли сингония ушын

$$d_{(hkl)}^w = (h^w a^{9w} + k^w b^{9w} + l^w c^{9w} + wlh c^0 \sin \alpha^0 \cos \beta^0)^{-1},$$

бул жерде $\beta^0 = \angle 0^0 - \beta \sim a^0 = (a \sin \beta)^{-1} \sim b^0 = b^{-1} \sim c^0 = (c \sin \beta)^{-1} \sim$

ромбалы3 сингонияда

$$d_{(hkl)}^w = (h^w a^{9w} + k^w b^{9w} + l^w c^{9w})^{-1},$$

бул жерде $a^9 = a^{-1}$, $b^9 = b^{-1}$, $c^9 = c^{-1}$ ~

гексагоналы3 сингонияда

$$d_{(hkl)}^w = [(h^w + k^w + hk)a^{9w} + l^w c^{9w}]^{-1},$$

бул жерде $a^9 = w/a\sqrt{3}$ ~

тригонал сингонияда

$$d_{(hkl)}^w = \{[(h^w + k^w + l^w + w(hk + lh + hk) \cos \alpha^9)] a^{9w}\}^{-1},$$

бул жерде $\cos(\alpha^9/w) = l/w \cos(\alpha/w)$, $a^9 = l/(a \sin \alpha \sin \alpha^9)$ ~

тетрагонал сингонияда

$$d_{(hkl)}^w = \{[(h^w + k^w) a^{9w} + l^w c^{9w}]\}^{-1},$$

бул жерде $a^9 = a^{-1}$, $c^9 = c^{-1}$ ~

кублы3 сингонияда

$$d_{(hkl)}^w = [(h^w + k^w + l^w) a^{9w}]^{-1},$$

бул жерде $a^9 = a^{-1}$.

Элементар Зутышаны4 к5леми (I0-t) формула бойынша аны3ланады`

$$V = (a^9 [\mathbf{b} \times \mathbf{c}]) = l/V^9.$$

Қа7сырманы ашамыз

$$V^w = (abc)^w - a^w (b^9c)^w - b^w (c^9a)^w - c^w (a^9b)^w + w(b^9c)(c^9a)(a^9b),$$

я2ный $V = abc (1 - \cos^w \alpha - \cos^w \beta - \cos^w \gamma + w \cos \alpha \cos \beta \cos \gamma)^{1/w}$.

Усы формуланы4 ж1рдеминде триклин п1нжерени4 к5леми есапланады. Ал Зал2ан сингонияда2ы кристаллар ушын а4латпалар 1де7ир 1пи7айыласады`

моноклин сингонияда $V = abc \sin \beta$ ~

ромбалы3 сингонияда $V = abc$ ~

гексагонал сингонияда $V = \sqrt{3} a^w c$ ~

тригонал сингонияда $V = a \sqrt{1 - 3 \cos^2 \alpha + 2 \cos^2 \beta}$ ~

тетрагонал сингонияда $V = a^w c$ ~

кублы3 сингонияда $V = a^e$.

($h_1 k_1 l_1$) 81м ($h_w k_w l_w$) тегисликлери арасында2ы ф мбйешин

$$g_1 = h_1 a^9 + k_1 b^9 + l_1 c^9$$

$$g_w = h_w a^9 + k_w b^9 + l_w c^9$$

векторлары арасында2ы мбйеш сыпатында табамыз. Усы векторларды4 скаляр к5беймесин $(g_1, g_w) = |g_1| |g_w| \cos \phi$ сыпатында жазып т5мендегидей а4латпаны ала-мыз`

$$\cos \phi = d_{h_1 k_1 l_1} d_{h_2 k_2 l_2} \{h_1 h_w a^{9w} + k_1 k_w b^{9w} + l_1 l_w c^{9w} + (k_w l_1 + k_1 l_w) b^9 c^9 \cos \alpha^9 + (h_w l_1 + h_1 l_w) a^9 c^9 \cos \beta^9 + (h_w k_1 + h_1 k_w) a^9 b^9 \cos \gamma^9\}.$$

Бул а4латпада2ы $d_{h_1 k_1 l_1}$ 81м $d_{h_2 k_2 l_2}$ с1йкес ($h_1 k_1 l_1$) 81м ($h_1 k_w l_w$) тегисликлер семействолары ушын тегисликлер арасында2ы Зашы3лы3лар.

Егер g_i, g_w және g_e векторлары компланар болса сәйкес $(h_i k_i l_i), (h_w k_w l_w)$ және $(h_e k_e l_e)$ тегісліктері бір жазыққа кіреді және кері пішініндегі осы векторларында белгіленген параллелограмның қысымы нөлге тең болады, яғни

$$(g_i [g_w \times g_e]) = 0,$$

яғни

$$\begin{vmatrix} h_1 & k_1 & l_1 \\ h_2 & k_2 & l_2 \\ h_3 & k_3 & l_3 \end{vmatrix} = 0.$$

II бap. Кpисталлардың физикалық қасиетлерін тензорлық және симметриялық тәpіптеу ұсыллары

§ 12. Кpисталл тұтас біртекті анизотроп орталық сыпатында

Кpисталлардың макроскопиялық физикалық қасиетлерін зерттеуімізде оны дискрет атомдық құрылысына итібар бермеуге болады. Бұндай жағдайда кpисталл тұтас бір текті анизотроп орталық сыпатында зерттеледі.

Кpисталлардың макроскопиялық физикалық қасиетлерін зерттеуімізде біз атомдар арасындағы қысымдардан ідеал болған аралықтар, элементар құрылымның қысыммен салыстырмалы деңгейде болған қысымдар менен ис алып барамыз. Сондықтан кpисталды тұтас (белгісіз) орталық деп зерттей аламыз.

Кpисталдың бір нүктесіндегі қасиеттерін бірдей деп есептей аламыз. Басқа сөзбенен айтқанда зерттеуіміз атырылған кpисталдың элементар қысым кpисталдың белгіленген қысыммен алына болады. Демек кpисталды тек **тұтас орталық** деп зерттей зоймай **бір текті** орталық деп те зерттей аламыз. Бұндай жағдайда кpисталлардың дискрет құрылысын итібардан шетте қалдыру менен бірге реал кpисталларда орын алатынын бір ғайылы қосымталар менен құрылым бұзылуларының бар екенлігін есепте алмаймыз. Сондықтан кpисталларды тұтас бір текті орталық деп белгілей бір дәлдікте және ұсынадай жағдайға сәйкес келіретін мәнделерді зерттеуімізде айта аламыз.

Ең кейінде жоғарыда айтылған қасиеттер менен бір жатарда кpисталдың базасы бір физикалық қасиеттері анизотроп, басқа сөзбенен айтқанда ұсынадай қасиеттерді тәріптегенде координаталар системасының бағытына тәрізділігі есепте алынады. Сондықтан кpисталлық орталық анизотроп қасиеттерге ие болады.

Енді осы айтылғандарға қосымша мәнелені былайынша тәріздірейміз:

Элементар қысым тәрізінгі тұтас орталықтар теориясының тәріздірейміз тәрізінклерінің бірі болып табылады. Бұл элементар қысымның бәлшемлері екі шәртті занаатландыруы керек: а) бұл қысымды жеткілікті дәлдікте бір текті деп зерттей алу үшін осы қысым ішінде қып сандағы структуралық бірліктердің (кpистал жағдайында элементар құрылымдар, шийшепластик жағдайында шийше сабақтар

8.т.б.), w) усы к5лем шеклеринде физикалы3 майданларды4 5згерисин есап3а алмасы3тай д1режеде элементар к5лем киши болы7ы керек, бир элементар к5лем шеклеринде физикалы3 майданлар (электр, магнит, механикалы3 керне7лер майданлары) бир текли деп Заралады. П1нжере тура3лысын a , элементар к5лемни4 характерли 5лшемин $\sqrt[3]{v}$, ал майдан градиенти $\partial E/\partial x$ деп белгиленсе жоЗарыда келтирилген еки талапты былайынша жаза аламыз`

$$a \ll \sqrt[3]{v} \ll E/(\partial E/\partial x)$$

Егер майдан ке4исликте д17ирли т6рде 5згерету2ын $81m \lambda$ тол3ын узынлы2ы менен характерленету2ын болса жоЗарыда2ы те4сизликтер былай жазылады

$$a \ll \sqrt[3]{v} \ll \lambda.$$

Қ1леген физикалы3 31сийетти4 симметриясыны4 топары $T_{t_1 t_2 t_3}$ шамасын кристаллографиялы3 ямаса шеклик бол2ан базы бир симметрияны4 аны3 нозатлы3 топары G_0^3 2а к5бейткенге те4. $T_{t_1 t_2 t_3}$ шамасы макроскопиялы3 жа3тан т1риплегенде басым к5пшилик кристаллар ушын бирдей бол2анлы3тан ай3ын 31сийетти4 симметриясын Зара2анда G_0^3 топарын Зара7 менен шекленеди. Бул белгиле7лерди4 м1ниси кейинирек аны3ланады.

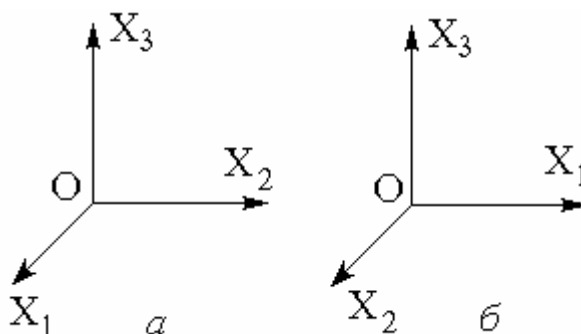
Кристалларды4 физикалы3 31сиетлерин X_i , X_w , X_e (ямаса X , Y , Z) **декарт координаталар системасында** Зара7 Забыл етилген. ! детте к5пшилик жа2дайларда о4 система Золланылады (lt-с67рет). О4 координаталар системасында X_i к5шеринен X_w к5шерине Зарай е4 Зыс3а буры7 саат стрелкасыны4 ж6ри7 ба2ытына Зарама-Зарсы ба2ытта 1мелге асады. Усындай Зоз2ал2анда о4 бур2ы X_e к5шерини4 ба2ытында жылжыйды. Тек 2ана айырым жа2дайларды Зара2анда о4 емес, ал сол координаталар системасы Золланылады.

Кристалларды4 физикалы3 31сийетлерин бир м1нисте т1рипле7 ушын кристаллографиялы3 к5шерлерге салыстыр2анда аны3 бир ба2ыт3а ийе **кристаллофизикалы3 координаталар системасы** деп аталату2ын Декарт координаталар системасы Золланылады. Бира3 бир Заттар м1селелер шешилгенде кристаллофизикалы3 емес, ал арна7лы т6рде сайлап алын2ан Декарт координаталар системасы Золланылады.

Координата басмы бир нозатта жайлас3ан X_i , X_w , X_e координаталар системасынан X_i' , X_w' , X_e' координаталар системасына 5ти7 жазылы7ы т5менде к5рсетилгендей те4лемелер системасы ж1рдемінде 1мелге асырылады`

$$e_i' = \alpha_{ij} e_j. \quad (11-1)$$

Бул а4латпада2ы e_i' 81м e_j с1йкес жа4а 81м бурын2ы координаталар системасында2ы бирлик векторлар, α_{ij} болса жа4а X_i' к5шерлері менен бурын2ы X_i к5шерлері арасында2ы ба2ытла7шы косинуслар. Бул косинусларды4 м1нислерин ортогонал т6рлендири7 матрицасы ж1рдемінде жаза аламыз`



It-c67pet. O4 (a) 81m терис (б) ортогонал координаталар системасы

$$\|a_{ij}\| = \begin{vmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{vmatrix}. \quad (II-w)$$

То2ыз α_{ij} косинуслары арасында барлы3 7аЗытта алты Затнас орын алады (бул Затнаслар ортогоналлы3 Затнаслары деп аталады 81м 6ш косинусты4 бир биринен 21резсизлиги менен байланыслы)

$$\alpha_{ik} \alpha_{jk} = \begin{cases} 1 & (i = j) \\ 0 & (i \neq j) \end{cases}. \quad (II-e)$$

Демек бир координаталар системасынан екиншисине 5ти7 барлы3 7аЗытта 6ш 21резсиз параметрди4 ж1рдеминде берили7и м6мкин екен (мысалы Эйлер м6йешлерини4 ж1рдеминде).

Жа4а X_i' координаталар системасынан бурын2ы X_j координаталар системасына 5ти7

$$e_j = a'_{ij} e_i' \quad (II-r)$$

те4лемелер системасы ж1рдеминде 1мелге асырылады. Ал бул ортогоналлы3 т6рлендири7 матрицасы $\|a_{ij}\|$ матрицасына Зарата транспонлас3ан болады

$$\|a'_{ij}\| = \|a_{ji}\| = \begin{vmatrix} a_{11} & a_{21} & a_{31} \\ a_{12} & a_{22} & a_{32} \\ a_{13} & a_{23} & a_{33} \end{vmatrix}. \quad (II-t)$$

Қ1леген ортогоналлы3 т6рлендири7 матрицасыны4 аны3ла7шысы ± 1 ге те4 болады, я2ный

$$|a_{ij}| = \pm 1,$$

Зала берсе **биринши** 17лад т6рлендири7лери ушын (меншикли айланы7 я2ный 1пи7айы айланы7лар)

$$|a_{ij}| = 1,$$

ал екинши 17лад т6рлендири7лери ушын (меншикли емес айланы7, тегисликтеги шашыра7, инверсия, айналы3 ямаса инверсиялы3 буры7)

$$|a_{ij}| = -1.$$

Демек биринши 17-лэд т6рлендири7леринде о4 система о4 болып, сол система сол болып, ал екннши 17-лэд т6рлендири7леринде о4 система сол система2а, сол система о4 система2а айланады.

Бул параграфты4 азырында у-параграфта ЗысЗаша г1п етилген **кристаллофизика-да2ы симметрия принципине** Зайта ораламыз.

Кристаллофизикалы3 к5з-Зарас бойынша ео дана симметрияны4 кристаллографиялы3 (ew дана) 81м шеклик (u дана) топарлары тутас орталы3ты4 анизотропиясы 81м симметриясы арасында2ы 5з-ара т1сирлеси7ди4 м6мкин бол2ан ео типн болып табылады (басЗа с5з бенен усы еки фактор арасында2ы г6рести4 ео типн деп те айтамыз). Оларды4 бири - q классы усы г6рестеги анизотропияны4 толы3 же4иси менен т1риплениди. Бундай классЗа кири7ши кристалларда анизотропия толы3 к5ринеди. Еки шеклик класс - ∞m 81м ∞ болса анизотропияны4 толы3 же4или7и менен т1риплениди. Усындай симметрия2а ийе орталы3ларда барлы3 ба2ытлар эквивалент, ал бул жа2дай усундай класслар2а кири7ши кристалларда анизотропия п6ткиллей болмайды. Қал2ан еу классты4 81р бири ана7 ямаса мына7 физикалы3 31сийетти4 анизотропиясына белгили бол2ан аны3 шеклерди4 Зойылы7ы менен характерленеди. Қойылату2ын бул шеклер кристалды4 симметриясыны4 логикалы3 н1тийжеси болып табылады.

Симметрияны4 барлы3 физикалы3 Зубылыслар2а т1сирин аны3ла7шы улы7малы3 принцип q1oe-q1ot жыллары Пьер Кюри т1репинен аны3лан2ан еди (Кюри принципи) 81м бул принцип былайынша жазылды ' АйЗын себеп айЗын бол2ан н1тийжелерге алып келету2ын болса, себепти4 симметрия элементлери н1тийжелерде де к5рини7и керек.

Қандай да бир Зубылысларда белгили бир диссимметрия табыл2ан жа2дайда, усы диссимметрия бул Зубылысларды ту7дыр2ан Зубылысларда да к5рини7и керек.

Бул жа2дай2а кери бол2ан жа2дайлар е4 кеминде практикалы3 жа3тан дурыс емес, басЗа с5з бенен айтЗанда н1тийжени4 симметриясы себепти4 симметриясынан жоЗары болады' .

Кристалларды4 барлы3 31сийетлери оларды4 Зурылысы т1репинен аны3ланады. Сонлы3тан кристалларды4 31сийетлерине Золланылату2ын болса Кюри принципи кристалды4 барлы3 симметрия элементлери оны4 (усы кристалды4) 31леген физикалы3 31сийетини4 де симметрия элементи болып табылады деп тастыйы3лайды. Соны4 менен бир Затарда кристалды4 Зандай да бир 31сийетини4 диссимметриясы оны4 Зурылысыны4 диссимметриясы 8а3Зында дерек бередн.

Кристалды4 физикалы3 31сийети 8а3Зында г1п еткеннмизде оны4 бир текли екенлигин н1зерде тутамыз 81м сонлы3тан макроскопиялы3 физикалы3 31сийетти т6сннемиз. Сонлы3тан 81р бир кристалды4 физикалы3 31сийетини4 (макроскопиялы3) симметриясы кристалды4 Зурылысыны4 симметриясыны4 ке4исликтеги топары арЗалы емес, ал симметрияны4 нозатлы3 топары арЗалы аны3ланады. Бундай деп жу7маЗла7 Нейманны4 (q1 i t) белгили бол2ан принципне с1йкес келеди. Бул принцип (у-параграфты Зара7 керек) 81зирги тилде былай айтылады Кристалды4 31леген физикалы3 31сийетини4 симметрия элементлери 5з ишине кристалды4 симметрия-

сыны4 нозатлы3 топарыны4 симметрия элементлерин де алы7ы керек. Солай етип Нейман принципин Кюри принципини4 н1тийжеси сыпатында Зара72а болады.

Нейман принципини4 Кюри принципинен бұрын ашыл2анлы2ын 81м бұл принципти4 кристаллофизиканы4 ра7ажланы7ына б1кен т1сир жаса2анлы2ын айтып бтемиз.

§ 1e. Тензорлар 81м оларды4 т6рлени7лері

Егер Зандай да бир физикалы3 шама ба2ыт пенен байланыссыз 81м координаталарды т6рлендиргенде б3гермей Залату2ын болып, тек сан шамасы менен аны3ланату2ын болса, бундай шаманы **скаляр** деп атаймыз. Масса, температура, жыллылы3 сыйымлылы2ы энтропия скаляр шамалар болып табылады.

Координаталарды т6рлендиргенде б3ини4 шамасы са3лап Залату2ын, бира3 екінші 17лад т6рлендири7леринде белгисин б3гертету2ын физикалы3 шамалар бар. Бундай шамаларды **псевдоскалярлар** деп атаймыз. Бундай псевдоскаляр2а салыстырмалы оптикалы3 айланы7 мысал бола алады. Демек скаляр ямаса псевдоскалярды4 модули координаталарды б3леген т6рдеги т6рлендири7лерге Зарата инвариант болып табылады.

Векторлар менен тензорлар болса анизотроплы3 б3сийетлерге ийе болып, координаталарды т6рлендиргенде олар б3илерни4 санлы3 шамаларын б3гертеди. Вектор е4 1пи7айы анизотропиялы3 шама болып табылады. **a** векторы узынлы2ы 81м ба2ыты ямаса **Зура7шылары** берілген болса толы2ы менен аны3лан2ан болып саналады. **a** = [**a**₁, **a**_w, **a**_e], ал усы векторды4 узынлы2ы

$$|\mathbf{a}| = \sqrt{a_1^2 + a_w^2 + a_e^2}. \quad (\text{II-y})$$

Бир векторлы3 шама екінші векторлы3 шаманы4 функциясы болы7ы м6мкин, я2ный **b** = **f(a)**. Бундай жа2дайда бир вектор екіншіси т1репинен индукциялан2ан деп аталады. 1пи7айы жа2дайларда еки вектор арасында2ы байланыс скалярды4 ж1рдемінде 1мелге асырылады, я2ный **b** = **sa**.

Улы7малы3 жа2дайларда (усындай жа2дайлар кристаллар 81м бас3а да анизотроплы3 орталы3лар ушын орынланады) **b** 81м **a** векторлары арасында2ы байланыс ба2ытлар2а 21резли болады. Егер **b** векторыны4 81р бир Зура7шысы **a** векторыны4 81р бир Зура7шысыны4 сызы3лы функциясы болса т5мендегидей те4лемелер орынлы болады`

$$\begin{aligned} b_l &= T_{ll} a_l + T_{lw} a_w + T_{le} a_e, \\ b_w &= T_{wl} a_l + T_{ww} a_w + T_{we} a_e, \\ b_e &= T_{el} a_l + T_{ew} a_w + T_{ee} a_e. \end{aligned} \quad (\text{II-u})$$

(II-u)-те4лемелер системасы ж1рдемінде **b** = [**b**_l, **b**_w, **b**_e] векторы менен **a** = [**a**_l, **a**_w, **a**_e] векторларын байланыстырату2ын шама т5мендеги кесте т6ринде жазылады`

$$\begin{vmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} \end{vmatrix} = T_{ij} \quad (II-i)$$

81м w-**рангалы тензор** деп аталады. Бул тензорды4 то2ыз коэффициентти4 81р бири бол2ан $T_{11}, T_{12}, T_{13}, T_{21}, T_{22}, T_{23}, T_{31}, T_{32}, T_{33}$ лар тензорды4 Зура7шылары деп аталады 81м оларды4 81р бири физикалы3 81м геометриялы3 м1ниске ийе. T_{11}, T_{22}, T_{33} Зура7шылары **b** векторыны4 **a** векторы X_1 к5шерине параллел бол2ан жа2дайда2ы с1йкес X_1, X_2, X_3 координата к5шерлери ба2ытында2ы Зура7шылары болып табылады. **b** менен **a** векторларыны4 5з ара параллел Зура7шыларын байланыстырату2ын бол2анлы3тан тензорды4 бас диагоналында тур2ан T_{11}, T_{22}, T_{33} Зура7шылары тензорды4 **бойлы3 Зура7шылары** деп аталады. Тензорды4 бас3а Зура7шылары к5лдене4 Зура7шылар деп аталады, себеби олар **b** менен **a** ны4 5з ара перпендикуляр бол2ан Зура7шыларын байланыстырады.

Қосы7 индекслерин пайдаланы7 ар3алы (II-u) ни былай жазамыз`

$$b_i = T_{ij} a_j. \quad (II-o)$$

Векторлар 81м w-рангалы тензорлар менен т1рипленету2ын физикалы3 шамалар менен кристаллар 31сийетери бойынша мысаллар келтиремиз`

Берилген вектор	Индукциялан2ан вектор	Тензорлы3 31сийет
Электр майданыны4 керне7лиги (E)	Диэлектриклик поляризация (P)	Диэлектриклик Забылла2ышлы3.
Электр майданыны4 керне7лиги (E)	Электр индукциясы (D)	Диэлектриклик си4иргишлик
Электр майданыны4 керне7лиги (E)	Электр то2ыны4 ты2ызлы2ы (j)	Салыстырмалы электр 5ткизгишлик
Температура градиенти (grad T)	Жыллылы3 а2ысы ты2ызлы2ы (q)	Жыллылы3 5ткизгишлик коэффициентлери
Магнит майданыны4 керне7лиги	Магнит индукциясы	Магнитлик си4иргишлик
Магнит майданыны4 керне7лиги	Магнитленгенлик	Магнитлик Забылла2ышлы3

(II-u)-те4лемелерди ы3шамлы т6рде былай жаза аламыз`

$$b_i = \sum_{j=1}^3 T_{ij} a_j,$$

$$b_w = \sum_{j=1}^3 T_{wj} a_j, \quad (II-10)$$

$$b_e = \sum_{j=1}^3 T_{ej} a_j, \quad (II-11)$$

Бул жазы7ды еле де ы3шамластыры7 м6мкин`

$$b_i = \sum_{j=1}^3 T_{ij} a_j \quad (i = l, w, e) \quad (II-lw)$$

Қосы7 белгисин алып таслап

$$b_i = T_{ij} a_j \quad (i, j = l, w, e) \quad (II-le)$$

Зосы7ды4 ж1не де бир За2ыйдасын 1мелге ендиремиз (А.Эйнштейн бойынша) егер бир а2зада индекс еки рет Зайталанса усы индекс бойынша Зосынды алы7 керек.

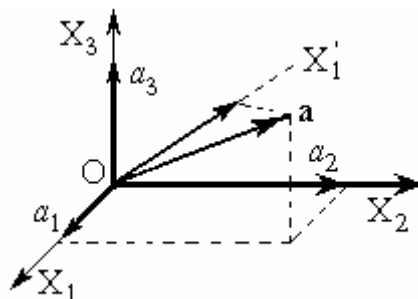
(II-le) теги j Зосы7 индекси деп аталады. Ал i еркин индекс деп аталады.

§ 1r. Векторларды4 81м w-рангалы тензорларды4 Зура7шыларын т6рлендири7

Егер **a** векторы ески X_l, X_w, X_e координаталарда a_l, a_w, a_e Зура7шылар2а, ал жа4а X'_l, X'_w, X'_e координаталарында (II-l)-те4лемелер менен аныЗлан2ан a'_l, a'_w, a'_e Зура7шыларына ийе болса, жа4а Зура7шы a'_l ески векторларды4 барлдыЗ Зура7шыларыны4 X'_l к5шерине т6сирилген проекциялары менен аныЗланады (ly-c67рет)

$$a'_l = a_l \cos X'_l X_l + a_w \cos X'_l X_w + a_e \cos X'_l X_e = \alpha_{ll} a_l + \alpha_{lw} a_w + \alpha_{le} a_e. \quad (II-lr)$$

Бул а4латпада $X'_l X_l$ арЗалы X'_l 81м X_l к5шерлері арасында2ы мбйеш.



qu-c67рет. **a** векторыны4 Зура7шыларын т6рлендири7.

Тап усындай жоллар менен табамыз

$$a'_w = \alpha_{wl} a_l + \alpha_{ww} a_w + \alpha_{we} a_e,$$

$$a'_e = \alpha_{el} a_l + \alpha_{ew} a_w + \alpha_{ee} a_e. \quad (II-lra)$$

ҚысЗартыл2ан белгиле7лерди Золланы7 менен т5мендегидей а4латпаны аламыз

$$a'_i = \alpha_{ij} a_j. \quad (II-lt)$$

Усындай етип пикирле7 арЗалы жа4а координаталардан ески координаталар2а т6рлендири7 формулаларын аламыз

$$a_i = \alpha_{ji} a'_j. \quad (II-y)$$

Кери т6рлендири7ди4 α_{ji} матрицасы ту7ры т6рлендири7 матрицалары α_{ji} ды4 транспонирленген матрицасы болып табылады. Соны4 менен бирге (II-lt) пенен (II-ly) да2ы индекслерди4 жазылы7 т1ртибине дыЗЗат Зойы7 керек ту7ры т6рлендири7де

Зосы7 индексери Затар турады, ал кери т6рлендири7де индекслер бир биринен ай-рыл2ан.

(II-lt)-а4латпадан

$$a_j' a_j = a_i a_i$$

екенлигин а4сат к5рсети7ге болады. Демек векторды4 узынгы2ын аны3ла7шы Зура7шыларыны4 квадратларыны4 Зосындысы ортогонал т6рлендири7лерге Зарата инвариант екен.

Мейли, X_i координаталар системасында еки b 81м a векторлары

$$b_k = T_{kl} a_l \quad (II-lu)$$

а4латпасы ар3алы байланы3ан болсын. Сонлы3тан T_{kl} w-рангалы тензор болып табылады.

Жа4а X_i' координаталар системасына 5ткенде (II-lt) 81м (II-ly) дан

$$b_i' = \alpha_{ik} b_k, a_l = \alpha_{jl} a_j' \quad (II-li)$$

а4латпаларын аламыз. (II-lu) менен (II-li) ден

$$b_i' = \alpha_{ik} b_k = \alpha_{ik} T_{kl} a_l = \alpha_{ik} T_{kl} \alpha_{jl} a_j' = T_{ij}' a_j'. \quad (II-lo)$$

Бул а4латпада2ы

$$T_{ij}' = \alpha_{ik} \alpha_{jl} T_{kl}. \quad (II-w0)$$

(II-lo)-те4леме (II-lu)-те4леме сыя3лы b менен a векторларыны4 жа4а Зура7шыларын бир бири менен байланыстырады. Сонлы3тан T_{ij}' ты4 то2ыз коэффи-циенти T_{kl} w-рангалы тензорыны4 жа4а координаталар системасында2ы Зура7шылары болып табылады. (II-w0)-те4леме w-рангалы **тензорды4 т6рлендири7 нызамы** болып табылады. (II-ly)-те4леме то2ыз те4лемени4 жазылы7ыны4 Зыс3аша т6ри болып табы-лады. Усы то2ыз те4лемени4 81р Зайсысы о4 т1репинде то2ыз Зосылы7шыдан турады.

Ески Зура7шыларды жа4а Зура7шылар ар3алы а4латату2ын кери т6рлердири7ди4

$$T_{kl} = \alpha_{ik} \alpha_{jl} T_{ij}' \quad (II-wl)$$

т6ринде болату2ынлы2ын а4сат к5рсети7ге болады.

Тензорды т6рлендиргенде усы тензор т1риплейту2ын физикалы3 шама 5згермейди. Физикалы3 шаманы4 м1ниси сайлап алын2ан ай3ын координаталар сис-темасынан 21резсиз. Т6рлендири7лерде усы физикалы3 шаманы бери7ди4 усылы 2ана 5згереди.

§ It. * 1р Зыйлы рангаларда2ы тензорлар

w-рангалы тензорлар менен Зандай 1мел Зыл2ан болса3

$$T'_{nop} = \alpha_{ni} \alpha_{oj} \alpha_{pk} T_{ijk}, \quad (II-ww)$$

$$T'_{nopq} = \alpha_{ni} \alpha_{oj} \alpha_{pk} \alpha_{ql} T_{ijkl}, \quad (II-we)$$

$$T'_{nopqr} = \alpha_{ni} \alpha_{oj} \alpha_{pk} \alpha_{ql} \alpha_{rm} T_{ijklm}, \quad (II-wr)$$

• • • • •

а4латпалары ушын т6рлендири7 те4лемелерин жазып бул а4латпаларды аны3лама т6ринде пайдалана аламыз. (II-ww)-те4леме e-рангалы, (II-we)-те4леме r-рангалы, (II-wt)-те4леме t-рангалы тензорларды аны3лайды. Усындай жоллар менен l-рангалы 81и **нолинши рангалы** тензорды да аны3лай аламыз.

Демек N -рангалы тензор бш 5лшемли ке4исликте l ден е ке шекемги m нисти Забыл ете алату2ын N дана индекске ийе болады. Сонлы3тан N -рангалы тензор е N Зура7шы2а ийе болады.

Тензорларды т6рлендири7 нызамлары

Т6рлендири7 нызамы			
Аты	Тензор ранги	Жа4а Зура7шылар ескилери ар3алы	Ески Зура7шылар жа4а Зура7шылар ар3алы
Скаляр	0	$\phi' = \phi$	$\phi = \phi'$
Вектор	1	$a_i' = \alpha_{ij} p_j$	$a_i = \alpha_{ji} a_j'$
-	w	$T_{ij}' = \alpha_{ik} \alpha_{jl} T_{kl}$	$T_{ij} = \alpha_{ki} \alpha_{lj} T_{kl}'$
-	e	$T_{ijk}' = \alpha_{il} \alpha_{jm} \alpha_{kn} T_{lmn}$	$T_{ijk} = \alpha_{li} \alpha_{mj} \alpha_{nk} T_{lmn}'$
-	r	$T_{ijkl}' = \alpha_{im} \alpha_{jn} \alpha_{ko} \alpha_{lp} T_{mnop}$	$T_{ijkl} = \alpha_{mi} \alpha_{nj} \alpha_{ok} \alpha_{pl} T_{mnop}'$

w -рангалы тензор еки векторды байланыстырату2ын бол2анлы3тан, e -рангалы тензор вектор менен w -рангалы тензорды байланыстырады, я2ный

$$a_i = T_{ijk} Q_{jk}. \quad (II-wt)$$

r -рангалы тензор (мысалы серпимлилик коэффиценти) еки w -рангалы тензорды

$$R_{ij} = T_{ijk} Q_{kl} \quad (II-wy)$$

ямаса вектор менен e -рангалы тензорды байланыстырады`

$$a_i = T_{ijk} R_{kl}. \quad (II-wu)$$

Улы7ма ал2анда егер N -рангалы тензор L 81м M рангалы тензорларды байланыстырату2ын болса $L + M = N$.

Тензорларды тензорлардан тензорлар бойынша алын2ан ту7ынды сыпатында Зара7 м6мкин. Мысалы вектордан вектор бойынша алын2ан ту7ынды ямаса скалярдан векторлы3 аргумент бойынша алын2ан екинши т1ртипли ту7ынды w -рангалы тензор болып табылады. Сонлы3тан

$$T_{ij} = \frac{f a_i}{f b_j} \text{ ямаса } R_{ij} = \frac{f a}{f b_i f c_j}. \quad (II-wi)$$

Бул шамаларды (II-w0) формула ж1рдемінде т6рлендири7ге болату2ынлы2ын а4сат к5рсети7ге болады. Сонлы3тан w -рангалы тензорды4 Зура7шылары болып табылады.

Улы7ма ал2анда K рангалы тензордан L 81м M рангалы тензорлар бойынша алын2ан дара ту7ынды

$$N = K + L + M$$

рангалы тензорды4 Зура7шылары болып табылады.

§ Iy. Псевдотензорлар (аксиал тензорлар)

Биз жoЗарыда псевдоскаляр тбсинигин киргизген едик. Тап сол сыяЗлы псевдо-тензор тбсинигин киргиземиз. Псевдотензор тензордан тек 2ана оны4 Зура7шыларын тбрлендиргенде тбрлендири7 детерминанты $|\alpha_{ij}|$ 2а к5бейтили7и менен парЗланады. Демек N-рангалы тензор ушын оны4 аныЗламасы ретинде т5мендеги тбрдеги тбрлендири7 нызамы Золланылады

$$P_{ijkl} = |\alpha_{ij}| \alpha_{ip} \alpha_{jq} \alpha_{kr} \alpha_{ls} \dots P_{pqrs} \dots \quad (II-w0)$$

Биринши 17лад тбрлендири7леринде псевдотензор 1деттегидей тензордай болады ($|\alpha_{ij}| = +1$). Ал екинши 17лад тбрлендири7леринде ($|\alpha_{ij}| = -1$) псевдотензорды4 Зура7шылары 1деттеги тензорды4 Зура7шыларына салыстыр2анда белгилерин 5згертеди.

Псевдотензорларды4 (гейпара жа2дайларда псевдотензорларды **аксиал тензорлар** деп те атайды) парЗын басЗалардан аны2ыра3 атап 5ти7 ушын 1деттеги тензорларды **поляр тензорлар** деп те атайды. Бира3 биз 81р Зандай тбсинбе7шиликлерди ямаса г6ман пайда етпе7 ушын 1деттеги тензорларды (я2ный поляр тензорларды) тензорлар деп атай беремиз.

Мысаллар келтиремиз. **Нолинши рангалы** (псевдоскаляр) псевдотензор сыпатында биз жoЗарыда салыстырмалы оптикалы3 бурылы7ды к5рсеттик. l-рангалы псевдотензорды4 (**аксиал векторды4**) мысалына магнит майданыны4 керне7лилиги магнитленгенлик, магнит индукциясы 8.т.б. киреди. w-рангалы псевдотензор2а кристалларды4 оптикалы3 31сийетлерин т1рипле7ши гирация тензоры киреди.

Егер **a** 81м **q** поляр 81м аксиал векторлары арасында байланыс болату2ын болса усы байланыс w-рангалы псевдотензор ж1рдемінде белгиленеди. Еки аксиал векторлар арасында2ы байланыс w-рангалы поляр тензор арЗалы аныЗланады. Ал поляр вектор (аксиал вектор) 81м w-рангалы псевдотензор арасында2ы байланыс e-рангалы псевдотензор менен аныЗланады. Улы7ма ал2анда поляр тензорды4 псевдотензор2а к5беймеси псевдотензор, ал еки псевдотензорды4 к5беймеси поляр тензор болып табылады.

ЖoЗарыда кристалларды4 барлы3 анизотроп физикалы3 31сийетлери тензорлар менен т1рипленету2ынлы2ы (поляр ямаса аксиал тензорлар н1зерде тутылып атыр) айтыл2ан еди. Ал квадрат т6бир астында2ы $\sqrt{T_{ij}}$ шамасыны4 тензор емес екенлигин а4сат к5рсети7ге болады. Себеби бул шама (II-w0)-формулада к5рсетилген нызам бойынша тбрленбейди. Демек, мысалы, сындыры7 к5рсеткишлери $n_i = \sqrt{e_i}$ анизотроп 31сийетти т1риплейту2ын болса да, кристалды4 тензорлы3 31сийетин т1риплемейди.

§ Iu. Симметриялы3 81м антисимметриялы3 тензорлар

Поляр тензорлар сыяЗлы аксиал тензорлар да 5злерини4 индекслерине Зарата симметрия2а ийе болы7ы м6мкин. Егер тензор Зура7шыларыны4 еки ямаса екиден

аслам индекслерини⁴ орынларын алмастыр²анда м¹нислери 5згермесе усы индекс-лерге Зарата тензор симметриялы деп аталады.

Демек w-рангалы симметриялы тензорды былай жазамыз`

$$T_{ij} = T_{ji}. \quad (II-e0)$$

$$T_{ijk} = T_{ikj} \quad (II-el)$$

бол²ан жа²дайда тензорды кейинги еки индекске Зарата симметриялы деп атаймыз.

$$T_{ijkl} = T_{klij} \quad (II-ew)$$

бол²ан жа²дайда тензорды биринши 8¹м екинши жуп индекслерди⁴ орынларын алма-стыры⁷2а Зарата симметриялы деймиз.

Симметрияны⁴ болы⁷ына байланыслы (II-e0)-(II-ew) лердеги бир биринен 2¹резсиз бол²ан Зура⁷шыларды⁴ санлары кемейеди. Мысалы w-рангалы симметрия-лы³ тензорды⁴ о Зура⁷шысыны⁴ тек алта⁷ы бир биринен 2¹резсиз.

$$\begin{vmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{12} & T_{22} & T_{23} \\ T_{13} & T_{23} & T_{33} \end{vmatrix}.$$

e-рангалы еки индекске Зарата симметриялы тензорда $e^e = wu$ Зура⁷шыдан бир бирине ^{li} Зура⁷шы 2¹резсиз. Улы⁷ма ал²анда N-рангалы тензорды⁴ жуп индекс-лер бойынша симметриялылы²ы оны⁴ Зура⁷шылары арасында e^{N-l} Затнас пайда етеди 8¹м 2¹резсизлер санын (бир биринен 2¹резсиз Зура⁷шылар санын)

$$e^N - e^{N-l} = w9e^{N-l} \quad (II-ee)$$

ге шекем кемейтеди.

Соны⁴ менен бирге N-рангалы индекс-лер жупларына (жоЗарыда жуп индекс-лер 8а3Зында г¹п бол²анлы²ын умытпа⁷ керек) Зарата симметриялылы²ы олар арасын-да²ы $t9e^{N-w}$ Затнасты пайда етеди 8¹м 2¹резсиз Зура⁷шылар санын

$$e^N - t9e^{N-w} = r9e^{N-w} \quad (II-er)$$

ге шекем кемейтеди.

Егер индекс-лерди жуп рет орынларын алмасты²анда тензорды⁴ Зура⁷шылары 5згермей Залату²ын, ал индекс-лерди та³ рет орын алмастыр²анда Зура⁷шылар белги-син 5згертету²ын болса тензор антисимметриялы³ (ямаса **Зыя симметриялы**) деп ата-лады.

Егер

$$T_{ij} = -T_{ji} \quad (II-et)$$

болса T_{ij} тензорын антисимметриялы³ тензор деп атаймыз. Ал

$$T_{ijk} = -T_{ikj} \quad (II-ey)$$

бол²ан жа²дайда T_{ijk} тензорын w- 8¹м e-индекс-лерге Зарата антисимметриялы деп атаймыз.

(II-et)-(II-ey) те⁴лемелерден антисимметриялы³ тензорларды⁴ 2¹резсиз Зура⁷шылары 5з ара те⁴ болып 2ана Зоймай, айырым Зура⁷шылары нолге айланып кетеди. w-рангалы тензор ушын

$$T_{ii} = -T_{ii}$$

болығы керек. Бұл теңлік тек 2-ан $T_{ii} = -T_{ii} = 0$ болған жағдайда 2-ан орынланады. 8-м тензор 5-мендегідей түрде

$$\begin{pmatrix} 0 & -T_{12} & T_{13} \\ T_{12} & 0 & -T_{23} \\ -T_{13} & T_{23} & 0 \end{pmatrix}$$

8-м 6-ш 2-резсиз 3-урағышына ийе болады.

Тензор бір координаталар системасынан екіншісіне 5-тенде 5-зінші симметриялылығын ямаса антисимметриялылығын сақтайды, яғни тензордың симметриялылығы (индексдерін орындарын алмастырып) 3-арата симметриялылығы ортогонал түрлендірілгенге 3-арата инвариант болады деген жүйемен келеміз. Тензордың бұл 3-сипеті тензорлардың **ишкі симметриясын** тәріздейді.

w-рангалы 3-леген тензордың симметриялы 8-м антисимметриялы тензорлардың 3-осындысынан тұратынлығын ақсат кәсіпшіге болады. *ақылдатында да ықтиярлы түрде алынған w-рангалы тензорды былай жаза аламыз:

$$b_{ij} = \beta_{ij} + \alpha_{ij}. \quad (II-eu)$$

Бұл жерде

$$\beta_{ij} = 1/w (b_{ij} + b_{ji}), \quad \alpha_{ij} = 1/w (b_{ij} - b_{ji}). \quad (II-ei)$$

Усындай жолдар менен алынған β_{ij} тензорының симметриялы, ал α_{ij} тензорының антисимметриялы (себебі $\alpha_{ij} = -\alpha_{ji}$) екенлігін ақсат ділілдегенге болады. Бірақ айқын физикалық 3-сипетті тәріздейтуге тензордың симметриялы екенлігін ділілдеу үшін 1-детте термодинамикалық жақтан 3-арап шығып 3-тәрізді талап етіледі.

Тензорлардың ишкі симметриясын тәріздеу үшін 1-детте 5-мендегідей символдар (нышанлар) 3-олланылады:

Егер N-рангалы поляр тензор L индекс бойынша симметриялы болса, онда оның ишкі симметриясы $[V^L]V^{N-L}$ ямаса $V^{N-L}[V^L]$ түрінде белгіленеді.

(II-et)-ақлатпа бойынша тәрізленетін тензордың ишкі симметриясы $[V^w]$, ал (II-ey)-ақлатпаға сәйкес келіп тензордың ишкі симметриясы $V[V^w]$ түрінде белгіленеді. Барлық жағдайда да V ның дәрежелерінің 3-осындысы тензордың рангасы N ге тең. Солай етіп егер рангасы жуп N де тензор барлық индекс бойынша да симметриялы болатын болса, оның ишкі симметриясы $[V^w]^{N/w}$ түрінде белгіленеді. Егер ұсындай тензор барлық индекс жуптарына 3-арата симметриялы болса, оның симметриясы $[[V^w]^{N/w}]$ түрінде ақлатылады. Сонымен бірге жуп рангалы тензор тек 2-ан жуп индексдерінің орын алмастырылуына 3-арата симметриялы болса, оның ишкі симметриясы $[[V^w]^{N/w}]$ түрінде жазылады. (II-eu)-ақлатпа түрінде жазылатын тензордың ишкі симметриясы $[[V^w]^w]$ деп белгіленеді.

Жоғарыда 1-п етілгендей символдар антисимметриялы тензорларды тәріздеу үшін да 3-олланылады. Бұл жағдайда $[,]$ түріндегі 3-ағырмалар фигуралық $\{, \}$ түріндегі 3-ағырмалар менен алмастырылады.

Псевдотензорларды 4 ишки симметриясын т1рипле7 ушын жоЗарыда г1п етилген-дей символлар Золланылып, усы символларды4 алдына Зосымша ϵ белгиси Зойылады (ϵ псевдоскалярды4 ишки симметриясын а4артады).

ЖоЗарыда w -рангалы антисимметриялы3 поляр тензор тек бш 21резсиз Зура7шы2а ийе болату2ынлы2ы айтыл2ан еди. Соны4 менен бирге екинши 17лад т6рлендири7лерде тензорды4 Зура7шылары белгисин 5згертету2ынлы2ын а4сат а4ары72а болады. Усы жа2дайды4 w -рангалы поляр тензорды4 аксиал вектор2а дуал екенлигин (я2ный еке7ин де бир геометриялы3 (физикалы3) объектти т1рипле7 ушын Залланы72а болату2ынлы2ы) с17лелендирету2ынла2ын а4сат д1лилле7ге болады. Соны4 менен бирге w -рангалы антисимметриялы3 тензор поляр вектор2а дуал.

§ 11. Тензорларды геометриялы3 жа3тан интерпретацияла7.

К5рсеткиш бетлер

w -рангалы симметриялы поляр тензор кристалларды4 физикалы3 31сийетлерин т1рипле7де е4 к5п Золланылату2ын тензор болып табылады. Сонлы3тан бундай тензорларды толы2ыра3 бйренемиз 81м оларды геометриялы3 жа3тан интерпретацияла7 м1селесин к5ремиз.

Аналитикалы3 геометриядан орайы координата басында орналас3ан екинши т1ртипли орайлы3 бетти4 улы7ма т6рдеги те4лемесин былай жазы72а болады

$$T_{ij} x_i x_j = 1. \quad (11-eo)$$

Бул жерде $T_{ij} = T_{ji}$. Бул те4лемени жа4а координаталар системасы ушын т6рлендиремиз. Бетти4 берилген ноЗатыны4 координаталарыны4 радиус-векторды4 Зура7шылары екенлигин есап3а аламыз. Сонлы3тан т6рлендири7 (11-1t)-нызам бойынша 1мелге асырылады

$$x_i = \alpha_{ki} x'_k, \quad x_j = \alpha_{lj} x'_l. \quad (11-r0)$$

(11-r0) ты (11-eo) 2а Зоямыз

$$T_{ij} \alpha_{ki} \alpha_{lj} x'_k x'_l = 1 \text{ ямаса } T_{kl} x'_k x'_l = 1.$$

Бул жерде

$$T_{kl} = \alpha_{ki} \alpha_{lj} T_{ij}. \quad (11-r1)$$

(11-r1) менен (11-w0) ны салыстырып, оларды4 бирдей екенлигин к5ремиз.

Демек екинши т1ртипли бет те4лемесин т6рлендири7 нызамы w -рангалы симметриялы3 тензорды т6рлендири7 нызамы менен с1йкес келеди. Сонлы3тан симметриялы w -рангалы тензорды4 Залайынша т6рленету2ынлы2ын табы7 ушын орайы координата басында, коэффициентлери тензорды4 Зура7шыларына те4 бол2ан екинши т1ртипли орайлы3 бетти4 те4лемесини4 т6рлени7ин Зарап шы2ы7 жеткилики. Сонлы3тан усындай бет **w -рангалы симметриялы тензор ушын характеристикалы3 бет** деп аталады 81м усындай тензор менен берилген кристалларды4 31леген 31сийетин т1рипле7 ушын Золланылады.

Қ1леген екинши т1ртипли орайлы3 бет бш 5з ара перпендикуляр ба2ытла2а - **бас к5шерлерине** ийе. Усы бш ба2ытта координата к5шерлери ба2ыты сыпатында Забыл етсек бет те4лемеси (11-eo) 1пи7айылас3ан т6рге енеди

$$T_l x_l^w + T_w x_w^w + T_e x_e^w = I. \quad (II-rw)$$

Тап усы сыя3лы w-рангалы симметриялы3 тензор да бас к5шерлерге алып келини7и м6мкин. Бундай жа2дайда

$$T_{ij} = \begin{vmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} \end{vmatrix}$$

тензоры

$$\begin{vmatrix} T_1 & 0 & 0 \\ 0 & T_2 & 0 \\ 0 & 0 & T_3 \end{vmatrix} \quad (II-re)$$

т6рине енеди. Бул жа2дайда T_l , T_w , T_e лер T_{ij} тензорыны4 (ямаса усы тензор т1риплейту2ын 31сийетти4) **Зура7шыларыны4 бас м1нислери** деп аталады 81м (II-rw) деги коэффициентлерге те4 келеди. Тензорды4 бас к5шерлерине параллел бол2ан координаталар системасы **тензорды4 бас координата системасы** деп аталады. Демек бас к5шерлер характеристикалы3 бетти4 симметрия элементлери (к5шерлери) менен бетлеседи деп жу7ма3 шы2арамыз.

Бас к5шерге келтирилген тензорда (гейпара жа2дайларда **диагонал т6рге** келтирилген тензорда деп айтады) 21резсиз Зура7шылар саны 6шке шекем кемейеди. Бира3 белгиленип алын2ан координаталарды4 бас к5шерлерини4 ба2ытларын (тензорды4 бас к5шерлерин) аны3ла7 ушын ж1не де 6ш санны4 31р6рлигине байланыслы “еркинлик д1режеси” алты2ы те4 болып 3ала береді.

Егер еки векторды байланыстырату2ын тензор

$$a_i = T_{ij} b_j$$

симметриялы болса ы3тыярлы координаталар системасынан тензорды4 бас к5шерлерине 5ткенде бул те4лем 1пи7айыласады 81м т5мендегидей т6рлерге ийе болады`

$$a_i = T_{ii} b_i = T_i b_i, \text{ я2ный } a_l = T_l b_l, a_w = T_w b_w, a_e = T_e b_e. \quad (II-rr)$$

b векторы тензорды4 31леген бас к5шери менен ба2ытлас болса (II-rr) тен **a** векторыны4 да о2ан параллел екенлиги к5ринип тур. Бира3 векторлар арасында2ы пропорционаллы3 коэффициентлери 6ш к5шер ушын 81р 3ыйлы м1нислерге ийе. Бул тензорлы3 байланысты4 (ал скалярлы3 байланысты4 емес) н1тийжеси болып табылады. Егер **b** векторы T_{ij} тензорыны4 8еш бир бас к5шери менен коллиниар болмаса, 81р 3ыйлы Зура7шылары арасында2ы пропорционаллы3 коэффициентлерини4 81р Зандай болы7ына байланыслы **a** 81м **b** векторлары 5з ара параллел емес деп жу7ма3 шы2арамыз.

§ 10. Скалярларды, псевдоскалярларды 81м векторларды симметриясы

Скаляр менен псевдоскалярды симметриясы топарлары с1йкес ∞/∞ 81м ∞/∞ симметрияны шеклик топарлары болып табылады. Себеби скаляр шама ∞/∞ толыз ортогонал топары менен т6рлендирилгенде 5з 5зи менен бетлеседи, ал псевдоскаляр 31леген бурыларда (я2ный биринши 17лад т6рлендири7леринде) 5з 5зи менен бетлеседи, я2ный ∞/∞ топары менен бетлеседи. Қ1леген екінши 17лад т6рлендири7леринде псевдоскаляр радиусларды бурыда “белгисин” 5згертеди (энан-тиоморф формасына 5теди).

Енди **a** поляр векторыны симметрия элементлерин табамыз. Координата к5шерлерин усы к5шерлерди бире7и (мысалы X_e) **a** векторына параллел етип аламыз (**a** = $[0,0,a_e]$). Бундай жа2дайда

$$\begin{pmatrix} a_{11} & -a_{12} & 0 \\ a_{12} & a_{11} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

матрицасы менен берилету2ын X_e к5шерини 1тирапында2ы 31леген бурыда $a_i' = a_e = a_i$ екенлигин аламыз. Демек поляр вектор ∞ симметрия к5шерине ийе болады деген с5з. Усы к5шер бойында жат3ан, мысалы, X_e симметрия тегислигиндеги шашыраты7 да $a_i' = a_e = a_i$ те4ликлерине алып келеди. Бира3 к5лдене4 бол2ан X_e тегислигинде шашыраты7 $a_i' = -a_e = -a_i$ н1тийжесине алып келеди. Демек к5лдене4 X_e тегислиги **a** векторы ушын симметрия тегислиги емес деген с5з (соны4 менен бирге симметрия орайы да жо3 деген с5з). Ал бойлыз X_e тегислиги усы вектор ушын симметрия тегислиги болып табылады 81м бундай тегисликлерди саны шексиз к5п.

Демек поляр векторды симметриясы ∞ деген жу7ма3 шы2арамыз. Поляр векторды геометриялыз образы ретинде стрелканы Забыл етемиз.

Аксиал векторды симметриясын табамыз. Бизге бул векторды симметрия орайына ийе екенлиги белгили. Соны4 менен бирге биринши 17лад т6рлендири7леринде аксиал вектор поляр вектор 31сийетине ийе. Биринши 17лад симметрия элементи бол2ан ∞ к5шери аксиал вектор болып табылады 81м ол поляр вектор сыязлы ∞ к5шерине ийе. Айналыз шашыраты7 екінши 17лад т6рлендири7и болып табылады. Бул жа2дай шашыраты7ды аксиал векторды 3ура7шыларыны поляр векторды 3ура7шыларындай болып белгилерин 5згертету2ынлы2ын билдиреди. Демек поляр вектор ушын ж6ргизилген талла7дан аксиал векторда2ы бойлыз симметрия тегислигини4 жо3, соны4 менен бирге к5лдене4 симметрия тегислигини4 бар екенлиги келип шы2ады.

Демек аксиал векторды симметриясыны ∞/m екенлигине ийе боламыз. Аксиал векторды симметриясын т1рипле7ши геометриялыз образ ретинде стрелка менен



Заршап алын2ан кесинди Золланылады.

Поляр векторында2ыдай аксиал векторда еки ушын бир биринен ажырата аламыз (т6слик 81м ар3а полюслар). Бира3 поляр векторда ушлар 5з ара те4 емес (айналыз

те4 емес). Ал аксиал векторда болса ушлары 5з ара айналы3 те4лик орынланату2ын болса да, 5з ара те4 емес. Усындай айырма электр 81м магнит векторлары арасында2ы айырма2а с1йкес келеди.

Енди w -рангалы симметриялы3 тензорды4 симметриясын Зара72а 5темиз. Оны4 симметриясын аналитикалы3 жа3тан изле7ди4 орнына оны4 характеристикалы3 бетини4 симметриясын Зараймыз. Себеби биз жоЗарыда характеристикалы3 бетти4 w -рангалы симметриялы3 тензорды4 геометриялы3 образы екенлигин, 81м оларды4 бирдей симметрия2а ийе екенлигин айтып 5ткен едик.

Диагоналы3 т6рге келтирилген w -рангалы симметриялы3 T_{ij} тензорыны4 характеристикалы3 бети (II- rw) те4леме т6ринде бериледи. Аны3лы3 ушын (II- rt) теги бетти4 барлы3 бас коэффициентлери $T_i > 0$ (T_{ij} тензорыны4 бас Зура7шылары) деп есаплаймыз 81м T_{ij} тензорыны4 орай2а Зарата симметриялылы2ын есап3а алып T_i лерди4 81р 3ыйлы Затнасларында2ы (II- rt) бетини4 симметриясыны4 Зандай болату2ынлы2ын Зараймыз.

$T_i = T_w = T_e$ бол2ан жа2дайда характеристикалы3 бет сфера2а айланады 81м бул жа2дайда тензорды4 симметриясы $\infty/\infty mm$, я2ный T_{ij} тензоры бул жа2дайда скаляр2а айланады.

$T_i = T_w \neq T_e$ бол2ан жа2дайда (II- rt) бети X_e к5шерини4 ба2ытында ∞ к5шерине ийе айланы7 эллипсоидына айланады 81м оны4 симметриясы ∞/mmm .

$T_i \neq T_w \neq T_e$ бол2ан жа2дайда (II- rt) бети симметриясы mmm бол2ан 6ш 5лшемли эллипсоид3а айланады. Тап усындай симметрия2а T_{ij} тензоры да ийе болады. Усыны4 менен бирге w -т1ртиптеги симметрия к5шерлери 81м симметрия тегисликлерине т6сирилген нормаллар характеристикалы3 бетти4 81м T_{ij} тензорыны4 бас к5шерлери менен ба2ытлас болады.

Солай етип w -рангалы симметриялы3 тензор 5зини4 бас Зура7шылары арасында2ы Затнаслар2а байланыслы mmm , ∞/mmm ямаса $\infty/\infty mm$ меншикли симметриясына ийе болады екен.

Антиисимметриялы3 поляр тензор аксиал вектор сыя3лы ∞/m симметриясына ийе болады.

Енди симметриялы емес w -рангалы тензорды4 симметриясын табамыз. Бундай тензорды барлы3 7а3ытта да симметриялы 81м антисимметриялы еки тензорды4 Зосындысы сыпатында Зара72а болату2ынлы2ын есап3а аламыз. Соны4 менен бирге усындай еки тензорда бас к5шерлерди4 ба2ытлары 81р 3ыйлы болы7ы, ал тензорды4 симметриялы б5легинде бас Зура7шылары арасында 81р 3ыйлы Затнасларды4 орын алы7ы м6мкин. Сонлы3тан w -рангалы симметриялы3 емес поляр тензорды4 симметриясы Кюри принципине с1йкес симметриялы 81м симметриялы емес б5лимлерини4 улы7малы3 симметрия элементлерини4 бар ямаса жоЗлы2ына Зарай аны3ланады. Егер симметриялы б5лимини4 симметрия топары ∞ болса 81м усы ба2ыт симметриялы емес б5лимини4 ∞ к5шерини4 ба2ытына с1йкес келсе w -рангалы симметриялы емес поляр тензорды4 симметриясы ∞/m . Ал усы айтыл2ан к5шерлер 5з ара перпендикуляр болса w/m ге ийе боламыз. Бундай жа2дай симметриялы б5лими mmm симметриясына ийе 81м симметрия к5шерлери менен тегисликлери 5з ара ба2ытлас

болганда да орын алады. Егер азырында тензорды екі бөлімге 53 ара жайласымыз дегендіктен, тензордың тек симметрия орайы $\bar{1}$ сақталып қалады.

Скалярларды, псевдоскалярларды, векторларды n -рангалы тензорларды меншікті симметриясы

Тензорлық шама	Симметрия топары
Скаляр (нольінші рангалы поляр тензор)	∞/∞
Псевдоскаляр (нольінші рангалы псевдоскаляр)	∞/∞
Поляр вектор (1-рангалы поляр тензор)	∞
Аксиал вектор (1-рангалы псевдотензор)	∞/m
n -рангалы псевдотензор	
симметриялы	$\infty/\infty, \infty/m, mmm$
симметриялы емес	$\infty/m, w/m, \bar{1}$
антисимметриялы	∞/m
n -рангалы аксиал тензор	
симметриялы	$\infty/\infty, \infty w, www, \bar{4} w$
симметриялы емес	∞, w, l, mmw, m
антисимметриялы	∞mm

Скалярларды, псевдоскалярларды, векторларды n -рангалы тензорларды меншікті симметриясы кестеде берілген.

§ 10. Физикалық қасиеттердің симметриясы

Усы тақырыпта біз тензорлардың қасиеттерінің меншікті симметриясын зерттейміз. Олардың физикалық мазмұнына итибар берілген жоқ. Бірақ енді тензорлардың объектілерге қатынасын айқындастыруымыз керек. * азырында да берілген физикалық объектіге қатынасына байланысты тензорларды екіге бөлеміз: кристалдың физикалық қасиетінің (яғни өлшенген физикалық шамалар арасындағы қатынастарды белгілеуші) тірілетін тензорларды **материаллы тензорлар**, ал сыртқы күштердің тісірін n ұсы тісірлерге кристаллардың реакциясын тірілетуін тензорларды **майданлы тензорлар** деп атаймыз.

Нейман принципіне сәйкес материаллы тензорлардың симметриясы менен кристалдың симметриясы арасында байланыс болуы керек. Усы тензорлардың, хараектестіктің беттердің симметрия элементтері кристалдың симметрия элементтері менен беттеседі.

Майданлы тензорларда басқа жағдайды қарастырамыз. Бұл тензорлардың симметриясы кристалдың симметриясы менен байланысты емес n кристалдың симметрия элементтерінің бағыттарына салыстырғанда қолданылатын ориентацияны иеленуі мүмкін.

Мысалы 31леген ба2ытта2ы кристал2а 31леген ба2ытта электр майданын (поляризация вектор) ямаса механикалы3 т1сир (Зысы7, созы7, w-рангалы симметриялы тензор) т6сири7 м6мкин. Усындай жоллар менен 31леген симметрия2а ийе кристалларда 31леген ба2ытта2ы поляризацияны ямаса деформацияны4 31леген Зура7шысын бери7ге болады. Бира3 усыны4 менен бирге ы3тыярлы т6рде механикалы3 керне7 т6сири7 менен симметриясына 21резли бол2ан деформация т6риндеги кристалды4 реакциясын аламыз. %3 гезегинде симметрияны4 5зини4 кристалды4 серпимлилик 31сийетлерине байланыслы екенлигин умытпа7ымыз керек.

Бир тензорды4 5зи айырым жа2дайларда материаллы3 81м майданлы3 болы7ы м6мкин. Мысалы поляризация векторы \mathbf{P} 1детте майданлы3 тензор болып табылады. Бира3 пирозлектриктерде (соны4 менен бирге сегнетоэлектриктерде де⁷) \mathbf{P}_s спонтан поляризацияны, со2ан с1йкес 31сийетти т1риплейди 81м ол кристалды4 симметриясына байланыслы болы7ы ш1рт. !детте майданлы3 тензор болып табылату2ын деформация тензоры сегнетоэластиктерде (ферроэластиктерде) материаллы3 тензор болып табылады. Сонлы3тан ферроэластиктердеги деформациялар Зарал2анда деформация тензоры материаллы3 тензор сыпатында Заралады.

Майданлы3 тензорлар Зарал2анда изотроп 81м анизотроп орталы3лар арасында2ы айырма болмайды. Изотропты3 81м анизотропты3 тек 2ана физикалы3 31сийеттерди т1рипле7ши материаллы3 тензорларды Зара2анда н1зерде тутады.

Кристалларды4 физикалы3 31сийеттерин т1рипле7ши тензорлар кестеде келтирилген.

Кристалларды4 физикалы3 31сийеттерин т1рипле7ши тензорлар

Нолинши рангалы тензор	Биринши рангалы тензор (вектор)
Ты2ызлы3	Пирозлектрик 31сийет
Қысыл2ышлы3	Поляризация жыллылы2ы
Жыллылы3 сыйымлылы2ы	Электрокалориялы3 коэффициент
	Гидростатикалы3 Зысы7да2ы электр поляризациясы

Еки векторды байланыстырату2ын екінші рангалы тензор	
Диэлектрик си4иргишлик	Салыстырмалы электр 5ткизгиншлик
Диэлектрик си4ирмегишлик	Салыстырмалы Зарсылы3
Диэлектрик Забылла2ышлы3	Жыллылы3 5ткизгишлик коэффициенті
Магниттик си4иргишлик	Жыллылы3 Зарсылы2ы
Магниттик Забылла2ышлы3	Термоэлектрик коэффициентлер

⁷ Халы3 аралы3 илимий 1дебиятта ке4 тарЗал2анлы2ына байланыслы сегнетоэлектриктер терминини4 орнына ферроэлектриктер, сегнетоэластиктер терминини4 орнына ферроэластиктер терминлерин Золланамыз.

Скаляр менен w-рангалы тензорды байланыстырату2ын w-рангалы тензор	
Гидростатикалы3 басымда2ы деформация	Жыллылы3 керне7и
Жыллылы3 ке4ейи7и	Пельтьеени4 термоэлектрлик коэффици- ентлери

Вектор менен w-рангалы тензорды байланыстырату2ын e-рангалы тензор	
Ту7ры пьезоэлектрлик эффект модули	Сызы3лы электроптикалы3 эффект ко- эффициенти
Кери пьезоэлектрлик эффект модули	Хол коэффициенти

w-рангалы еки тензорды байланыстырату2ын r-рангалы тензор	
Магнитострикция коэффициенти	Квадратлы3 электроптикалы3 эффект
Пьезооптикалы3 коэффицент	Электрострикция
Пьезорезистолы3 коэффицент	Коттон-Мутон эффекти
Серпимлилик коэффициенти	

Кристалларды4 физикалы3 31сийетлерини4 симметриясы

Қ1сийетти т1риплейту2ын тензорлы3 шама	Қ1сийетти4 симметрия топары
Скаляр (нолинши рангалы поляр тензор)	$\infty/\infty mm$
Псевдоскаляр (нолинши рангалы псевдотензор)	∞/∞
Поляр вектор (l-рангалы поляр тензор)	$l, m, \infty mm$
Аксиал вектор (l-рангалы псевдотензор)	$\bar{1}, \infty m$
w-рангалы поляр вектор	
симметриялы3	$\bar{1}, w/m, mmm, \infty/mmm, \infty/\infty mm$
симметриялы емес	$\bar{1}, w/m \infty/m$
антисимметриялы	$\bar{1}, \infty/m$
w-рангалы псевдотензор	
симметриялы3	$l, w, www, \infty ww, \infty/\infty, m, \bar{4}, \bar{4} wm$
симметриялы емес	l, w, ∞, m, mmw
антисимметриялы	$l, m, \infty mm$
e-рангалы еки индекси бойынша симметриялы тензор	
поляр	$l, w, www, e, ew, \infty, \infty ww, m, mmw, \\ em, \infty mm, \bar{4}, \bar{4} wm, \bar{6}, \bar{6} mw, \\ \bar{4} em$

аксиал	$\bar{1}, w/m, mmm, \infty/m, \infty/mmm, \bar{3}, \bar{3}m, mem$
г-рангалы поляр тензор	
еки жуп индексери бойынша оларды4 орынларын алмастыр2анда	$\bar{1}, w/m, mmm, r/m, rmmm, \bar{3}, \bar{3}m, \infty/mmm, mem$
еки жуп индексери бойынша симметриялы	$\bar{1}, w/m, mmm, r/m, rmmm, \bar{3}, \bar{3}m, \infty/m, \infty/mmm, me, mem$

§ wq. Кристаллофизикалы3 координаталар системасы

Кристалларды4 физикалы3 31сийетлерин т1рипле7 ушын о4 ту7ры мбйешлим координаталар системасынан пайдаланады. Усындай координаталар системасын кристаллофизикалы3 координаталар системасы деп атаймыз. Бундай координаталарды 1детте X_l, X_w, X_e деп белгилейди. Кублы3, тетрагонал 81м ромбалы3 сингониялар ушын кристаллофизикалы3 координаталар системасы кристаллографиялы3 координаталар системасы менен бирдей болады. Ал бас3а сингонияда2ы кристаллар ушын кристаллофизикалы3 координаталар системасын сайлап алы7 т5мендеги кестеде келтирилген т1ртиплерде 1мелге асырылады

Сингония	X_l к5шери	X_w к5шери	X_e к5шери
Триклиник	[001] ба2ытына перпендикуляр тегисликте		[001]
Моноклин	(100) тегислигинде	[010]	[001]
Ромбалы3	[100]	[010]	[001]
Тетрагонал	[100]	[010]	[001]
Гексагонал 81м тригонал	$[w\bar{1}\bar{1}0]$	$[01\bar{1}0]$	[0001]
Кублы3	[100]	[010]	[001]

Енди кристаллофизикалы3 координаталар системасында симметриялы3 т6рлендири7лерди матрицалар ж1рдемінде к5рсети7ди Зарап 5темиз.

Т6рлендири7ди4 н1тийжесинде координаталары хуз бол2ан но3ат координаталары $x'y'z'$ бол2ан но3ат3а айланады. Усы еки координаталар арасында2ы байланыс былай жазылады

$$\begin{aligned}x' &= c_{l\ l}x + c_{l\ w}y + c_{l\ e}z, \\y' &= c_{w\ l}x + c_{w\ w}y + c_{w\ e}z, \\z' &= c_{e\ l}x + c_{e\ w}y + c_{e\ e}z.\end{aligned}$$

Бул те4лемелердеги c_{ij} ески 81м жа4а координаталар к5шерлері арасында2ы мбйешлерді4 косинуслары.

Қ1леген симметриялы3 тбрлендірі7ге тбрлендірі7 аны3ла7шысы C_{ij} ты жазы72а болады.

$M(x,y,z)$ нозатыны4 координатасыны4 ОХ к5шеріне перпендикуляр (100) симметрия тегіслигі т1сир еткенде Залай 5згерету2ынлы2ын аны3лаймыз. Шашыра2аннан кейін $M(x,y,z)$ нозаты $M'(x',y',z')$ нозатына к5шеді. * 1зиргі жа2дайда тек Х к5шері бойынша координата белгисін 5згертеді, ал у пенен z 5згермей Залады, я2ный

$$x' = -x, y' = y, z' = z.$$

Ендигіден былай Золайлылы3 ушын х ты4 алдында - (минус) белгисіні4 бар екенлігін \bar{x} тбрінде белгілейміз. Сонлы3тан жоЗарыда2ы те4ліклерді4 орнына былай жаза аламыз`

$$x' = \bar{x}, y' = y, z' = z.$$

(100) симметрия тегіслигіндегі шашыра72а с1йкес келі7ші ба2ытла7шы косинуслар матрицасын былай жазамыз`

$${}^m_{m(100)} = \begin{pmatrix} \bar{1} & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad C_{ij} = -I.$$

ЖоЗарыда айтыл2анындай C_{ij} тбрлендірі7 аны3ла7шысы.

Тап усы сыя3лы (010) симметрия тегіслигі ушын, я2ный $m \perp OY$ бол2ан жа2дайда жа4а координаталар былай жазылады`

$$x' = x, y' = \bar{y}, z' = z,$$

ал тбрлендірі7 матрицасы

$${}^m_{m(010)} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \bar{1} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad C_{ij} = -I.$$

(001) бол2ан симметрия тегіслигі ушын с1йкес

$${}^m_{m(001)} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \bar{1} \end{pmatrix}, \quad C_{ij} = -I.$$

OY к5шеріне ба2ытлас бол2ан к5шер д5герегінде ϕ мбйешіне бур2анда

$${}^m_w ||_Y = \begin{pmatrix} \cos j & 0 & \sin j \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin j & 0 & \cos j \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Бас3а к5шерлер д5герегинде буры7ларды4 н1тийжелерин арна7лы кестеде бери-
леди.

Графикалы3 жоллар менен жбргизилген симметрия элементлери Зосы7 матрица-
лы3 усыл менен де 1мелге асырылы7ы м6мкин. Симметрия элементлерин Зосы7
с1йкес матрицаларды 5з ара к5бейти7 менен 1мелге асырылады. Ал еки матрицаны
к5бейти7 былайынша 1мелге асырылады`

$$\begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_{11} & b_{12} & b_{13} \\ b_{21} & b_{22} & b_{23} \\ b_{31} & b_{32} & b_{33} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} d_{11} & d_{12} & d_{13} \\ d_{21} & d_{22} & d_{23} \\ d_{31} & d_{32} & d_{33} \end{pmatrix},$$

бул жерде $d_{ki} = \sum_{i=1}^3 a_{ik} b_{ki}$.

Енди жуп т1ртипли симметрия к5шерине о2ан перпендикуляр симметрия тегис-
лигин ЗосЗанда симметрия орайыны4 пайда болату2ынлы2ы 8а3Зында2ы теореманы
д1лиллеймиз. ОУ к5шери менен ба2ытлас w-т1ртипли симметрия к5шери

$$w_{[010]} = \begin{pmatrix} \bar{1} & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \bar{1} \end{pmatrix}$$

менен усы к5шерге нормал ба2ытлан2ан симметрия тегислиги $m_{(010)}$

$$m_{[010]} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \bar{1} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

бир бирине к5бейтсек симметрия орайыны4 матрицасын аламыз`

$$\bar{1} = \begin{pmatrix} \bar{1} & 0 & 0 \\ 0 & \bar{1} & 0 \\ 0 & 0 & \bar{1} \end{pmatrix}$$

Тап усы сыяЗлы w/m ди де есапла7ымыз м6мкин`

$$w/m = \begin{pmatrix} \bar{1} & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \bar{1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \bar{1} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \bar{1} & 0 & 0 \\ 0 & \bar{1} & 0 \\ 0 & 0 & \bar{1} \end{pmatrix} = \bar{1}.$$

Симметриялы3 т6рлендири7лер кестеси

Симметрия элементи	X_i	X_w	X_e
К5шерге параллел w к5шери	1 0 0 0 -1 0 0 0 -1	-1 0 0 0 1 0 0 0 -1	-1 0 0 0 -1 0 0 0 1
К5шерге параллел e к5шери	1 0 0 0 -1/2 -√3/2 0 √3/2 -1/2	-1/2 0 √3/2 0 1 0 √3/2 0 -1/2	1/2 -√3/2 0 √3/2 -1/2 0 0 0 1
К5шерге параллел r к5шери	1 0 0 0 0 -1 0 1 0	0 0 1 0 1 0 -1 0 0	0 -1 0 1 0 1 0 0 0
К5шерге параллел y к5шери	0 0 1 0 1/2 -3/2 0 3/2 -1/2	1/2 0 3/2 0 1 0 -3/2 0 1/2	1/2 -3/2 1 3/2 1/2 0 0 0 1
К5шери бойында2ы m	-1 0 0 0 1 0 0 0 1	1 0 0 0 -1 0 0 0 1	1 0 0 0 1 0 0 0 -1
К5шерге параллел инверсия-лы3 к5шер $\bar{1}$ (инверсия орайы)	-1 0 0 0 -1 0 0 0 -1	-1 0 0 0 -1 0 0 0 -1	-1 0 0 0 -1 0 0 0 -1

III-бап. Кристаллардың механикалық қасиеттері

§ 22. Кирисиў

Қатты денелерди4 механикалы3 31сийетлері оларды4 сырттан т6сирилген механикалы3 ж6кке бол2ан реакциясынан аны3ланады. Бул 31сийетлерди т1рипле7 ушын 6ш тийкар2ы характеристикалырды 3олланады`

Бириншиси *серпимлилик*. Бул характеристика сырттан т6сирилген механикалы3 т1сир алып кетилгеннен кейин 3атты денелерди4 д1слепки формаларына 3айтып кели7ин сыпатлайды. Бундай 31сийет деформацияны4 д1слепки бас3ышларында орын алады. Деформацияны4 бундай д1слепки бас3ышларын серпимли (3айтымлы) бас3ыш деп атаймыз.

Екиншиси *эластиклик*. Эластиклик сырттан уза3 7а3ыт да7амында т6сирилген механикалы3 т1сир астанда 3атты денелерди4 формаларыны4 3андай д1режеде тезлик пенен 5згерету2ынлы2ын ямаса фарманы4 5згерисини4 белгили бир тезликте ж6бри7и ушын т1сир ети7иши к6шти4 шамасыны4 3андай болату2ынлы2ын т1риплейди. Эла-

стиклик деформацияны4 кейинги бас3ышларында2ы денелерди4 31сийетлерин т1риплейди. Деформацияны4 бундай бас3ышларын *эластик деформация* ямаса *Зайтымсыз деформация* бас3ышлары деп атаймыз.

: шинши механикалы3 характеристика сыпатында *беккемликте*, я2ный Зыйра72а Зарсылы3ты к5рсетемиз. Қыйра7 деформацияны4 е4 кейинги стадиясында ж6зеге келеди.

Усы келтирилген 6ш характеристика 81р кристал ушын 81р Зыйлы болады. Мысалы Юнг модули менен 5лшенету2ын серпимлилик 81р Зыйлы кристалларда 10^{10} нан 10^{12} дин/см² За шекем 5згереді. Эластиклик пенен беккемлик те 10^8 тен 10^{12} дин/см² За шекемги м1нислерди Забыл етеді.

Кристаллар жа2дайында серпимли 31сийетлер кристалларды Зура7шы б5лекшелерден (атомлар, ионлар, молекулалар), эластиклик 31сийетлер усындай б5лекшелерден турату2ын дизбеклерден (дислокациялардан), ал беккемлик болса сол б5лекшелерден турату2ын бетлерден 21резлі.

§ we. Кристалларды4 серпимлилик 31сийетлери

Керне7. Керне7лерди4 характеристикалы3 бети. Деформация. Деформацияны4 характеристикалы3 бети 81м эллипсоиды

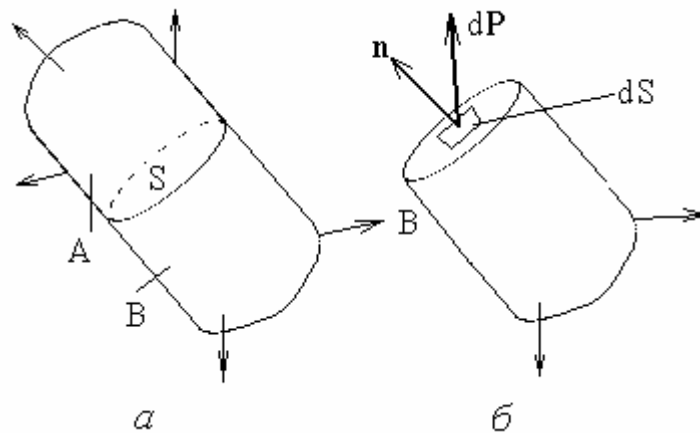
Керне7. Кристалларды4 механикалы3 31сийетлери оларды Зура7шы к5п б5лекшелер (атомлар, ионлар 81м молекулалар) арасында2ы 5з ара т1сир етиси7 менен аны3ланады. Қ1леген типтеги кристалларда б5лекшелер арасында2ы 5з ара т1сирлеси7 к6шлери Зашы3лы33а байланысly, соны4 ишинде ийтериси7 к6шлери тартысы7 к6шлерине Зара2анда тез кемейеді. Б5лекшелер арасында2ы те4 салма3лы33а с1йкес кели7ши Зашы3лы3 ийтериси7 81м тартысы7 к6шлерини4 те4лигине с1йкес келеді. Егер кристал механикалы3 т1сирге ушыраса усы к6шлер арасында2ы баланс бузылады, б5лекшелер жылысады, п1нжере параметри 5згереді. Усындай жа2дайда пайда болату2ын к6шлер денени д1слепки те4 салма3лы3 8ал2а Зайтып алып кели7ге умтылады. П1нжерени4 параметрини4 макроскопиялы3 5згериси серпимли деформация т6ринде, ал б5лекшелер арасында2ы 5з ара т1сирлеси7ди4 5згериси керне7 т6ринде к5ринеді.

Сырттан т1сир болма2анда б5лекшелер арасында2ы т1сирлеси7лер 5з ара те4 болату2ын Затты денени Зарайы3 (lu -с67ретте к5рсетілген). Сырттан ж6к т6сирилгенде ишки к6шлер арасында2ы т1сирлеси7 к6шлерини4 Зосындысы нолге те4 болмай Залады (с67ретте стрелкалар ж1рдемінде к5рсетілген). Денени ойымызда сырт3ы к6шлер S бетине т6сету2ын A 81м B б5лиmlерине б5лемиз. A б5лимини4 B б5лиmine т1сири 8а33ында айтЗанымызда S бетине т6сету2ын к6шти н1зерде тутамыз. Бул к6шлер ишки к6шлер болып табылады. Усы ишки к6шлер бет бойынша те4 5лше7ли тарЗал2ан деп есаплайы3. Егер dS элементар майданына dP к6ши т1сир етету2ын болса (qu -б с67рет) $P_n = dP/dS$ векторы dS майданында2ы **керне7 векторы** деп аталады.

Бул алатпада \mathbf{n} индекси сыртқы нормалды \mathbf{n} векторы бағытында екенлігін билдиреді.

Егер бетке тәсілуін көшлердің шамасы осы беттің бағытынан бір осы беттің денесіне қай жерінде алынғанынан тізгізсіз болса кернеуді **бір теклі** кернеу деп атаймыз.

Егер бір теклі кернеу бар денесінің ішінде X_1, X_2, X_3 көштеріне перпендикуляр жаптал бетлеріне ийе бірлік куб бөліп алсақ (q_i - а сурет), осы кубтың ішкі бөліміне оның жаптал беттері арқылы кубты зоршап тұрған орталық тірегінен кернеу тәсіриледі. * Бір жаптал бетке тісірі етілген кернеуді бұл суретте жикелейміз.

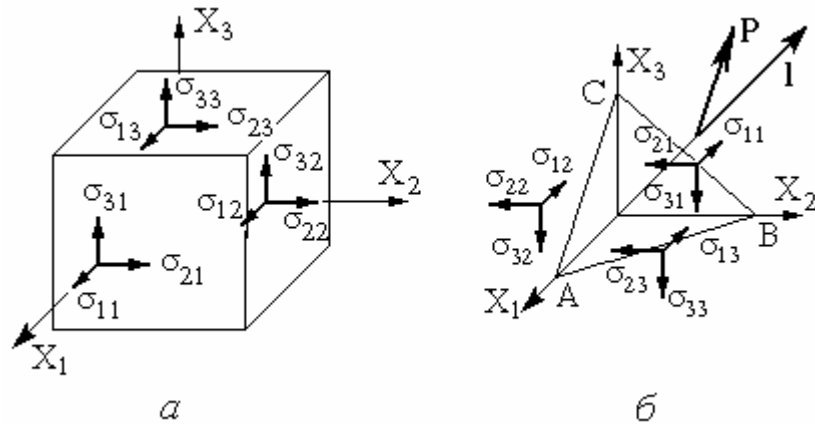


қи-сурет. Қатты денедегі тәсіскен (а) бір тәсіспеген (б) бір ара тісірі етілген көштері

X_j көштеріне перпендикуляр X_i көштері бағытында тәсілген кернеудің суретшілерін σ_{ij} арқылы белгілейміз. σ_{ij} кернеудің суретшілері

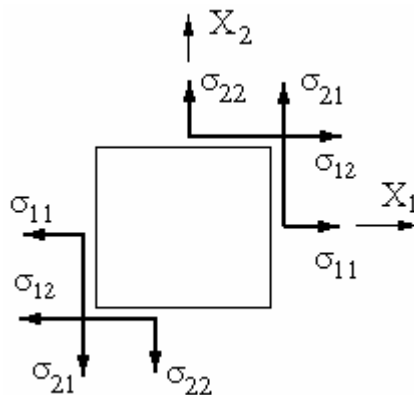
$$\begin{matrix} \sigma_{11} & \sigma_{21} & \sigma_{31} \\ \sigma_{21} & \sigma_{22} & \sigma_{23} \\ \sigma_{31} & \sigma_{32} & \sigma_{33} \end{matrix} \quad (\text{III-I})$$

екінші рангалы поляр тензорды пайда етеді.



қі -с67рет. Бир текли керне7ге ийе денедеги кубты4 (а) 81м 6ш координата тегисликлери менен пайда етилген 81не ABC Запталына ийе тетраэдрди4 Заптал бетлерине т1сир ети7ши к6шлер.

Усы жа2дайда д1лилле7 ушын сырт3ы материал менен те4 салма3лы3та тур2ан тетраэдр формасында2ы к5лем элементин Зараймыз (қі -б с67рет). Мейли **I** векторына перпендикуляр бол2ан тетраэдрди4 ABC бети $P(P_l, P_w, P_e)$ керне7лерини4 т1сирниде болсын. ABC ар3алы берилету2ын к6шти4 шамасы **P** векторын усы ABC майданына к5бейткенге те4. ABC бетине т1сир етету2ын к6шти4 X_i к5шері ба2ытында2ы Зура7шысын былайынша жазамыз`



қо-с67рет. Бир текли керне7ге ийе денедеги X_i 81м X_w к5шерлерине перпендикуляр бирлик кубты4 Запталларына т1сир ети7ши к6шлер (X_e к5шері с67рет тегислигине перпендикуляр) .

$$P_l S_{ABC} = \sigma_{ll} S_{BOC} + \sigma_{lw} S_{AOC} + \sigma_{le} S_{AOB},$$

бул а4латпада2ы S_{ABC} , S_{BOC} , S_{AOC} 81м S_{AOB} лар тетраэдр Запталларыны4 бетлери. Те4ликтi4 еки т1репин де ABC 6ш м6йешлигини4 майданына б5лсек

$$P_l = \sigma_{ll} l_l + \sigma_{lw} l_w + \sigma_{le} l_e$$

а4латпасын аламыз. Тап усындай жоллар менен

$$P_w = \sigma_{wl} l_l + \sigma_{ww} l_w + \sigma_{we} l_e, \quad P_e = \sigma_{el} l_l + \sigma_{ew} l_w + \sigma_{ee} l_e$$

те4ликлерин аламыз. Бул а4латпаларда2ы l_l , l_w 81м l_e лер **I** векторыны4 6ш координата к5шерлери ба2ытында2ы Зура7шылары. Е4 азырында былай жазамыз`

$$P_i = \sigma_{ij} l_j. \quad (\text{III-w})$$

ЖоЗарыда к5рсетилгениндей, поляр векторларды4 Зура7шыларын байланыстыратуын коэффициентлер w-рангалы поляр тензорды пайда етеди. Демек керне7ди4 σ_{ij} Зура7шылары w-рангалы поляр тензорды пайда етеди.

σ_{11} , σ_{ww} , σ_{ee} Зура7шылары нормал керне7лер деп аталады, себеби бул керне7лер с1йкес майданлар2а перпендикуляр ба2ытта т1сир етеди. Қал2ан Зура7шылар майданлар бойынша т1сир еткенликтен урынба керне7лер деп аталады. qо-с67ретте к5рсетилгениндей урынба керне7лер барлы3 7а3ытта бир бирине Зарама-Зарсы ба2ытлан2ан 3ос к6шлерди пайда етеди. Те4 салма3лы3ты4 услап турылы7ы ушын бул 3ос к5шлер ушын

$$\sigma_{ij} = \sigma_{ji} \quad (\text{III-e})$$

ш1ртини4 орынланы7ы керек. Сонлы3тан (III-l) тензоры симметриялы3 тензор болып табылады 81м оны бас к5шерлерге келтири7 м6мкин. Бундай жа2дайда жылжыты7 (урынба) Зура7шылары жо2алады 81м (III-l) былайынша жазылады`

$$\begin{vmatrix} s_1 & 0 & 0 \\ 0 & s_2 & 0 \\ 0 & 0 & s_3 \end{vmatrix}. \quad (\text{III-r})$$

Бул а4латпада2ы σ_1 , σ_w , σ_e лерди созы7ды4 ямаса 3ысы7ды4 **бас керне7лері** деп аталады. Тензорды4 усы т6ри 1детте к5лемлик керне7лик а78ал2а с1йкес келеди (6ш к5шерли 3ысы7 ямаса созы7). Бир к5шерли керне7де тензор

$$\begin{vmatrix} s & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{vmatrix},$$

ал еки к5шерли керне7де

$$\begin{vmatrix} s_1 & 0 & 0 \\ 0 & s_2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{vmatrix}$$

т6рине ийе болады.

Қ1леген w-рангалы симметриялы3 тензор сыя3лы σ_{ij} тензорын да орайы координата басында жайлас3ан ($x_1 = x_w = x_e = 0$) екінші т1ртіпті характеристикалы3 бет т6ринде геометриялы3 жа3тан интерпретацияла7 м6мкин. Улы7ма жа2дайда бул бет

$$\sigma_{ij} x_i x_j = 1 \quad (\text{III-t})$$

т6риндеги те4лемге ж1рдемінде т1ріпленеди.

Бас к5шерлерге 5ткенде керне7 бати те4лемеси былайынша жазылады`

$$\sigma_1 x_1^w + \sigma_w x_w^w + \sigma_e x_e^w = 1. \quad (\text{III-y})$$

: ш к5шерли созы7 жа2дайында бас керне7лер о4 м1ніске ийе болады 81м к5шерлері $1/\sqrt{s_1}$, $1/\sqrt{s_2}$ 81м $1/\sqrt{s_3}$ ке те4 6ш к5шерли эллипсоид характеристикалы3 бет болып табылады. : ш к5шерли 3ысы72а (барлы3 σ_i лер тере4 м1ніске ийе бол2ан жа2дай) характеристикалы3 бетке жормал эллипсоид с1йкес келеди.

Егер еки бас кернеу о4, бшиншиси терис м1ниске ийе болса (III-y)-те4леме бир жола3лы гиперболоидты, ал еке7и терис м1ниске ийе бол2ан жа2дайда еки жола3лы гиперболоидты т1риплейди. Егер бас кернеулерди4 бири нолге те4 болса характеристикалы3 бет цилиндр болып табылады (бас кернеулерди4 белгилерине байланысly эллиптикалы3 ямаса гиперболалы3 болы7ы м6мкин). Егер еки бас кернеулерди4 м1нислери нолге те4 болса характеристикалы3 бет жал2ыз бас кернеуге перпендикуляр бол2ан 5з ара параллел еки тегисликке айланады.

Деформация. Бойлы3 (созылы7 ямаса 3ыс3ары7) 81м жылжы7 деформациялары деформацияларды4 тийкар2ы т6ри болып табылады. *Созылы7* (ямаса *3ыс3ары7*) денени4 узынлы2ыны4 5згерисини4 оны4 д1слепки узынлы2ына 3атнасы т6ринде аны3ланады

$$(P'Q' - PQ)/PQ = {}^m u_1 / {}^m x_1 = e_{11}. \quad (III-u)$$

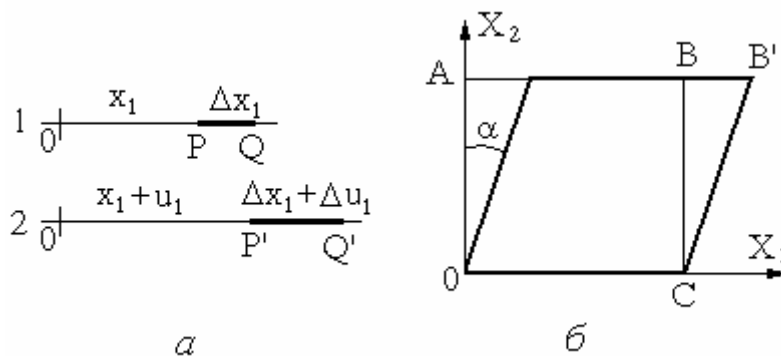
Жылжы7 деформациясы деп денени4 бир б5лимини4 екнши б5лимине салыстыр2анда2ы базы бир тегислик бойынша салыстырмалы жылжы7ына айтамыз. w-г с67ретке му7апы3 жылжы7 деформациясы

$$e_{1w} = {}^m u_1 / {}^m x_w = \operatorname{tg} \alpha.$$

Солай етип жылжы7ды деформацияланы7шы денеде ы3тыярлы т6рде алын2ан еки ту7ры арасында2ы м6йешти4 5згери7ини4 5лшеми сыпатында алы72а болады екен.

Но3атта2ы деформация

$$e = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} ({}^m u / {}^m x) = du/dx \quad (III-i)$$



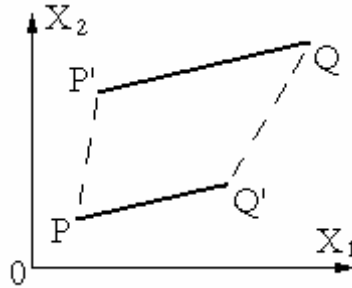
1.3-с67рет. Созылы7 (а) (l-созыл2ан2а шекем, w-созыл2аннан кейин) 81м жылжы7 (б) деформациялары.

шамасы менен аны3ланады. Буннан

$$du = e dx.$$

Кесиндини4 тегисликтеги деформациясын 3арайы3. $(X_w X_1)$ тегислигинде жат3ан PQ кесиндиси деформациядан кейин $P'Q'$ кесиндисине айланату2ын болсын. P нозатыны4 координаталары (x_1, x_w) , ал P' нозатыны4 $(x_1 + u_1, x_w + u_w)$. P нозатыны4 жылжы7 векторыны4 3ура7шылары $\mathbf{u} = \mathbf{PP}' = (u_1, u_w)$. Q нозатыны4 координаталары

$(x_l + {}^m x_l, x_w + {}^m x_w)$. Q нозатыны4 а7ысы7 векторыны4 зура7шылары $QQ' = (u_l + {}^m u_l, u_w + {}^m u_w)$. Бундай жа2дайда



ww-c67рет. Кесиндини4 деформациясын схемалы3 с17лелендири7.

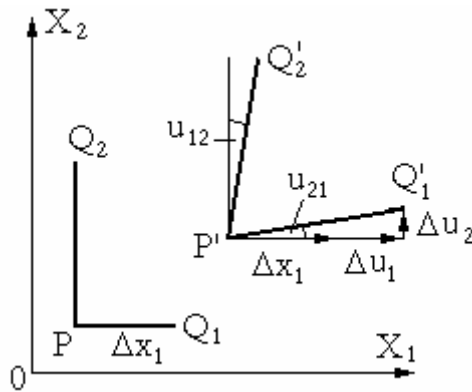
$${}^m u_l = \frac{\mathcal{I}u_1}{\mathcal{I}x_1} {}^m x_l + \frac{\mathcal{I}u_1}{\mathcal{I}x_2} {}^m x_w, \quad (\text{III-o})$$

$${}^m u_w = \frac{\mathcal{I}u_2}{\mathcal{I}x_1} {}^m x_l + \frac{\mathcal{I}u_2}{\mathcal{I}x_2} {}^m x_w. \quad (\text{III-10})$$

$\frac{\mathcal{I}u_1}{\mathcal{I}x_1} = u_{ll}, \frac{\mathcal{I}u_1}{\mathcal{I}x_2} = u_{lw}, \frac{\mathcal{I}u_2}{\mathcal{I}x_1} = u_{wl}, \frac{\mathcal{I}u_2}{\mathcal{I}x_2} = u_{ww}$ деп белгилеп алып (III-o) бенен (III-10) ды былайынша улы7ма тбрде жазамыз`

$${}^m u_i = u_{ij} {}^m x_j, \quad (j = l, w) \quad (\text{III-II})$$

${}^m u_i$ менен ${}^m x_j$ векторлар болып табылады. Сонлы3тан оларды байланыстырату2ын u_{ij} коэффициентлери *серпимли дисторсия* тензоры деп аталату2ын w -рангалы поляр тензорды пайда етеди. Бул коэффициентлерди4 физикалы3 м1нислерин аны3лайы3.

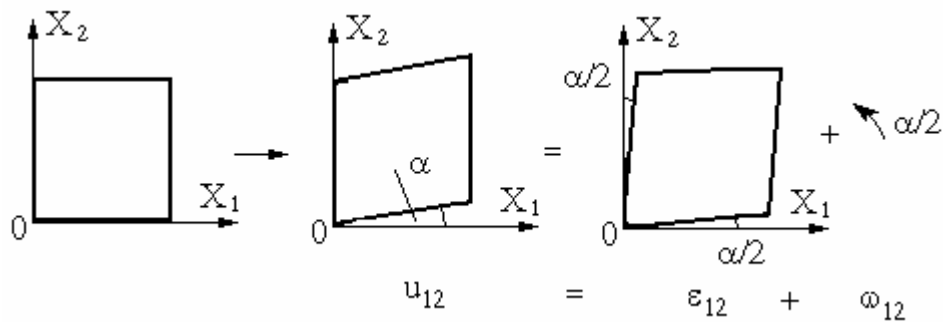


ww-c67рет. u_{ll} 81м u_{ww} коэффициентлерини4 физикалы3 м1нисин т6синдирету2ын с67рет.

Мейли координата к5шерлерине параллел етип алын2ан $Q_w P Q_l$ сызы2ы деформацияны4 салдарынан $Q_w' P' Q_l'$ сызы2ына айланату2ын болсын (ww-c67рет). PQ кесиндиси ушын $dx_w = 0$ деп Забыл етип (III-o) бенен (III-10) ды есап3а алып

$${}^m u_l = \frac{\mathcal{I}u_1}{\mathcal{I}x_1} {}^m x_l = u_{ll} {}^m x_l, \quad (\text{e-lw})$$

$${}^{\text{TM}}u_w = \frac{\int u_2}{\int x_1} {}^{\text{TM}}X_1 = u_w {}^{\text{TM}}X_1 \quad (\text{e-le})$$



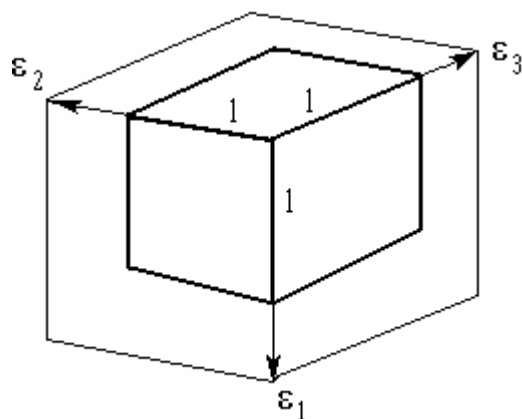
we-c67рет. (III-Ir)-те4лемени геометриялы3 жа3тан интерпретацияла7.

а4латпаларына ийе боламыз.

ww-c67ретте u_{11} ди4 PQ кесиндисини4 узары7ын 5лшейту2ынлы2ы к5ринип тур, ал u_{w1} бул кесиндини4 саат стрелкасы 3оз2алысы ба2ытына Зарама-Зарсы ба2ытта2ы бурылы7ына с1йкес келеди (егер u_{11} 81м u_{w1} киши болса). Тап сол сыя3лы u_{ww} PQ_w кесиндисини4 узары7ына, ал u_{1w} оны4 саат стрелкасы ба2ытында2ы бурылы7ына с1йкес келеди.

u_{ij} тензоры тек 2ана денени4 деформациясын т1риппеп 2ана 3оймай, оны4 бурылы7ын да т1риппейди. Себеби дене u_{ij} ты4 нолге те4 емес м1нислеринде де (я2ный буры7ларда) майыспа2ан болы7ы м6мкин.

Егер u_{ij} шамалары денени4 к5лемини4 барлы3 б5лимлеринде бирдей м1ниске ийе болса с1йкес деформацияны *бир текли деформация* деп атаймыз. Бир текли деформацияда денеде алын2ан ту7ры сызы3 ту7ры сызы3, параллел сызы3лар параллел сызы3лар болып Залады. Бир бирине параллел бол2ан барлы3 сызы3лар бирдей шама2а ЗысЗарады ямаса узарады. Эллипс эллипске, ал ше4бер болса эллипске айланады.



wг-c67рет. Деформацияны4 6ш бас к5шерине параллел бол2ан Забыр2алар2а ийе бирлик кубты4 деформациясы.

Серпимли дисторсиялар тензоры u_{ij} ты деформация тензорына 81м п1нжерени4 бурылы7ына б5лемиз. Усы ма3сетте тензорды симметриялы 81м антисимметриялы тензорларды4 Зосындысы т6ринде жазамыз`

$$u_{ij} = \frac{1}{2} (u_{ij} - u_{ji}) + \frac{1}{2} (u_{ij} + u_{ji}). \quad (\text{III-lr})$$

Бундай жа2дайда $\omega_j = \frac{1}{2} (u_{ij} - u_{ji})$ п1нжерени4 бурылы7ын, ал $\varepsilon_{ij} = \frac{1}{2} (u_{ij} + u_{ji})$ бол-са таза серпимли деформацияны т1риплейди.

we-с67ретте (III-lr)-те4лемени4 геометриялы3 интерпретациясы берилген.

ω_j тензоры буры7лар тензоры деп аталады 81м т5мендеги т6рге ийе болады`

$$\omega_j = \begin{pmatrix} 0 & -w_{21} & w_{31} \\ w_{12} & 0 & -w_{32} \\ -w_{13} & w_{23} & 0 \end{pmatrix}. \quad (\text{III-lt})$$

Бул тензор буры7ларды4 аксиал векторынтабы72а м6мкиншилик береді`

$$\omega_i = \omega_j x_j.$$

Поляр тензор ε_{ij} деформация тензоры деп аталады. Бул тензор симметриялы бол2анлы3тан оны бас к5шерлерге келтири7 м6мкин`

$$\begin{pmatrix} e_{11} & e_{12} & e_{13} \\ e_{21} & e_{22} & e_{23} \\ e_{31} & e_{32} & e_{33} \end{pmatrix} \rightarrow \begin{pmatrix} e_1 & 0 & 0 \\ 0 & e_2 & 0 \\ 0 & 0 & e_3 \end{pmatrix}. \quad (\text{III-ly})$$

Бул а4латпада2ы ε_{ll} , ε_{ww} , ε_{ee} лер 3ысы7 ямаса созы7 деформациялары Зура7шылары, 3аол2ан ε_{ij} лар жылжы7 деформациясы Зура7шылары, ε_l , ε_w , ε_e лер бас деформациялар (м1ниси кейинги с67ретте к5рсетилген).

Деформацияны4 характеристикалы3 бети 81м эллипсоиды. Серпимли деформацияны4 характеристикалы3 бетини4 те4лемеси т5мендегидей т6рге ийе болады`

$$\varepsilon_{ij} x_i x_j = 1. \quad (\text{III-lu})$$

Бас к5шерлерге 5ткенде бул те4леме

$$\varepsilon_l x_l^w + \varepsilon_w x_w^w + \varepsilon_e x_e^w = 1 \quad (\text{III-li})$$

т6рине ийе болады.

ε_l , ε_w , ε_e бас деформациялары о4 81м терис м1нислерге ийе болы7ы м6мкин. Кер-не7лерди4 характеристикалы3 бети сыя3лы деформация бети де 8а3ый3ый ямаса жормал эллипс, гиперболоид, цилиндр ямаса еки 5з ара параллел тегислик болы7ы м6мкин.

: ш 5лшемли бир текли денени4 серпимли деформациясын бирлик сфераны4 деформациясы ж1рдемінде т1риплегенде **деформация эллипсоиды** т6синиги киритиледи. Бул сфераны4 те4лемеси

$$x_l^w + x_w^w + x_e^w = 1$$

т6ринде болады.

Деформация н1тийжесінде белгиленип алын2ан кубты4 бас к5шерлерге параллел бол2ан Забыр2алары

$$x_l' = x_l(1 + \varepsilon_l), x_w' = x_w(1 + \varepsilon_w), x_e' = x_e(1 + \varepsilon_e) \quad (\text{III-lo})$$

м1нислерине ийе. Сонлы3тан бул м1нислерди сфераны4 те4лемесине 3ойып т5мендегидей те4леме аламыз`

$$\frac{x_1'^2}{(1+e_1)^2} + \frac{x_2'^2}{(1+e_2)^2} + \frac{x_3'^2}{(1+e_3)^2} = 1. \quad (\text{III-w0})$$

(III-w0) бети барлы3 7а3ытта да эллипсоид болып табылады 81м деформация эллипсоиды деп аталады. Бул те4лемеден бир к5шерли созы7 да деформация эллипсоидыны4 бир к5шерлик болатуынлы2ы к5ринип тур. Тегис деформацияда (бас деформацияларды4 бирге7и нолге те4) 81м бир к5шерли деформацияны4 дара т6ри бол2ан жылжы7 деформациясында эллипсоид еки к5шерли. Бул эллипсоидты4 кесе кесими жылжы7 тегислигине параллел. Деформацияны4 6ш к5шерли эллипсоиды к5лемлик-керне7ли 8ал2а с1йкес келеди.

Деформация эллипсоидын 8еш 7а3ытта да деформацияны4 характеристикалы3 бети менен алжыстыры72а болмайды.

§ wг. Кристаллар ушын Гук нызамы

Қатты денени4 е4 1пи7айы деформациясы бол2ан бир к5шерли серпимли деформацияда2ы деформация (ϵ) менен керне7 (σ) арасында2ы ту7ры пропорционаллы3 байланыс Р.Гук (Hooke) т1репинен 1уу0-жылы ашылды (Гук нызамы)`

$$\epsilon = s\sigma. \quad (\text{III-w1})$$

Бул а4латпада s серпимли беригишлик коэффициенті ямаса 1ми7айы берилгишлик деп аталады. Гук нызамын бас3а ша т6рде де жазы72а болады`

$$\sigma = c\epsilon. \quad (\text{III-ww})$$

Бул а4латпада2ы с серпимли Заттылы3 ямаса Заттылы3 деп аталады.

Кристаллар ушын бул а4латпалар 1де7ир Зурамаласады. Деформация менен керне7ди4 w-рангалы тензорлар екенлигин есап3а алып бул жа2дайда улы7ма т6рде былай жаза аламыз`

$$\epsilon_{ij} = s_{ijkl} \sigma_{kl} \quad (\text{III-we})$$

s_{ijkl} кристалды4 серпимли берилгишлик коэффициентлери. (III-we) то2ыз те4лемени4 жыйна2ы болып табылады. Бул те4лемелерди4 о4 т1репи то2ыз а2задан турады. Сонлы3тан s_{ijkl} коэффициентлерини4 улы7ма саны іі ге те4.

(III-ww) ден

$$\sigma_{kl} = c_{klmn} \epsilon_{mn} \quad (\text{III-wr})$$

c_{klmn} кристалды4 серпимли Заттылы3 коэффициентлери. Бул коэффициентлерди4 саны да улы7ма жа2дайда іі ге те4.

w-рангалы еки поляр тензорды байланыстырату2ын коэффициентлер r-рангалы тензорды пайда етилету2ынлы2ы жоЗарыда (І бапта) айтыл2ан еди. Сонлы3тан іі s_{ijkl} коэффициентлери, іі c_{klmn} коэффициентлери r-рангалы поляр тензорды пайда етеди. $s_{ij} = s_{ji}$ 81м $c_{ij} = c_{ji}$ бол2анлы3тан

$$s_{ijkl} = s_{jikl} = s_{ijlk} = s_{klij} \text{ 81м } c_{klmn} = c_{lkmn} = c_{mnkl}.$$

Сонлызтан l серпимлилик коэффициентлерини 4 орнына тек wl коэффициент Залады.

Серпимлилик коэффициентлерин матрицалык белгиле7лер. $(III-we)$ $81m$ $(III-wr)$ теги s_{ijkl} $81m$ c_{klmn} коэффициентлерин т5рт индексти 4 орнына еке7ин жазып белгиле7 1де7ир о4ай. Н1тийжеде индекслерди жазы7да2ы т5мендегидей с1йкесликли аламыз`

Тензорлык белгиле7	ll	ww	ee	we	ew	el	le	lw	wl
Матрицалык белгиле7	l	w	e	r		t		y	

Соны4 менен бирге т5мендегидей т1ртипте w $81m$ r к5бейти7шилерин киргизе-миз` m $81m$ n l , w ямаса e ке те4 бол2анда $s_{ijkl} = s_{mn}$ ` егер тек m ямаса тек n r , t ямаса y 2а те4 болса $ws_{ijkl} = s_{mn}$ ` егер бир 7а3ытта m де, n де r , t ямаса y 2а те4 болса $rs_{ijkl} = s_{mn}$. Бундай жа2дайда, мысалы,

$\epsilon_{ll} = s_{llll}\sigma_{ll} + s_{lllw}\sigma_{lw} + s_{llle}\sigma_{le} + s_{llwl}\sigma_{wl} + s_{llww}\sigma_{ww} + s_{llwe}\sigma_{we} + s_{llel}\sigma_{el} + s_{llew}\sigma_{ew} + s_{lle e}\sigma_{ee}$
те4лигини 4 орнына

$$\epsilon_l = s_{ll}\sigma_l + s_{lw}\sigma_w + s_{le}\sigma_e + s_{lr}\sigma_r + s_{lt}\sigma_t + s_{ly}\sigma_y$$

ямаса

$$\epsilon_i = s_{ij}\sigma_j \quad (III-wt)$$

деп жаза аламыз. Демек $(III-we)$ теги барлык то2ыз те4леме 3ыс3аша былай жазылады`

$$\epsilon_i = s_{ij}\sigma_j, \quad (i, j = l, w, \dots, y). \quad (e-wy)$$

Сол сыя3лы $(III-wr)$ ти былай жазамыз`

$$\sigma_j = c_{jk}\epsilon_k \quad (j, k = l, w, \dots, y). \quad (III-wu)$$

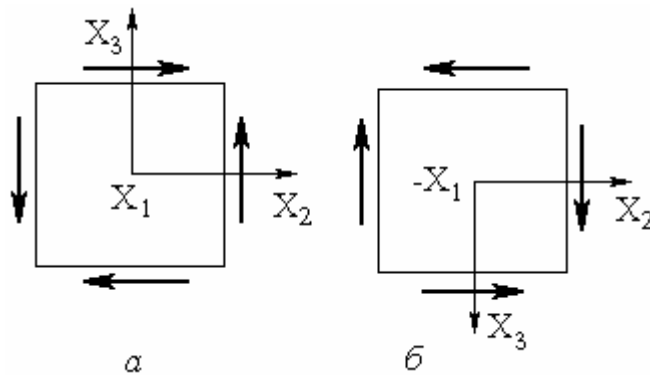
Матрицалык жазы7да серпимли берилгишлик $81m$ серпимли Заттылык коэффициентлери саны eu 2а те4 $81m$ $s_{ij} = s_{ji}$ $81m$ $c_{ij} = c_{ji}$ бол2анлызтан улы7ма жа2дайда 21резсиз коэффициентлер саны wl ге те4 болып Залады.

§ wt. Кристалдык симметриясынык серпимлилик коэффициентлери тензорынык т6рине т1сири

Кристалдык симметриясына байланыслы s_{ij} $81m$ c_{ij} коэффициентлери нолге ямаса бир бирине те4 болы7ы м6мкин, ал нолге те4 емес 21резсиз коэффициентлериди4 саны кемейеди.

Мысалда www класына кири7ши ромбалык кристалды к5рейик. ϵ_{ee} деформациясын $81m$ σ_{we} керне7ин байланыстыры7шы s_{er} берилгишлигине симметриянык т1сирин к5рейик. ϵ_{ee} деформациясы X_e ба2ытында2ы узыра72а с1йкес келеди (с67ретте к5рсетилген). Кристалды тутасы менен X_w к5шерине параллел бол2ан екинши т1ртипли симметрия к5шери д5герегинде бурайы3. X_e ба2ыттында кристалдык 5зи $81m$ онык узары7ы тура3лы болып Залады, ал т6сирилген к6шлер ба2ытты Зарама-Зарсы ба2ыт3а 5згертеди. Бул тек $s_{er} = 0$ бол2анда орынланады. Усындай жоллар ме-

нен 81рЗандай кристалларда2ы симметрияны4 барлыз s_{ij} 81м c_{jk} ла2а т1сирин бйренип с1йкес матрицаларды4 т6рин аламыз.



wt-c67рет www классы ушын s_{er} берилгишлигини4 нолге те4 екенлигин т6синдирету2ын с67рет.

Кристалларды4 серпимлиги коэффициентлери тензорларыны4 81м бир текли орталы3ларды4 симметрия топарлары саны он2а те4. Усы симметрия топарлары арасында еки шеклик топары бол2ан ∞/mmm 81м $\infty/\infty mm$ лер де бар.

Бириншисине алтыншы 81м 6шинши симметрия к5шерлеринен бас3а бул к5шерлерге перпендикуляр бол2ан симметрия тегисликлери де бар гексагонал 81м тригонал кристалларды4 серпимлилик коэффициентлери киреди. Серпимлилик 31сийетлерине 3атнасы бойынша бундай кристаллар бас к5шерге перпендикуляр бол2ан тегисликте жат3ан барлыз ба2ытларды бирдей болады. (бундай орталы3 к5лдене4-изотроп орталы3 деп аталады).

$\infty/\infty mm$ классы изотроп денени4 серпимлилик 31сийетлерини4 симметриясын т1риплейди. Бундай жа2дайда изотроп денени4 серпимлилик 31сийетлери еки серпимлилик коэффициенти $s_{||}$ 81м s_{\perp} ямаса $c_{||}$ 81м c_{\perp} т1риплейди. Бул коэффициентлерди теориялы3 механикадан белгили бол2ан Лямэ коэффициентлери λ 81м μ ар3алы

$$\lambda = c_{\perp}, \mu = c_{rr} = 1/s_{rr}, \lambda + \mu = c_{||}$$

ямаса Юнг модули $E = \sigma/\epsilon$, жылжы7 модули G 81м Пуассон коэффициенти $\nu = -\epsilon'/\epsilon$ (ϵ 81м ϵ' деформацияланы7шы орталы33а салыстыр2анда2ы бойлыз 81м к5лдене4 деформациялар) ар3алы а4лат3ан Золай болады

$$s_{||} = 1/E, s_{\perp} = \nu/E, w(s_{||} - s_{\perp}) = 1/G, G = E/w(1 + \nu).$$

Буннан бас3а $\lambda = wG\nu/(1 - w\nu)$, $\mu = G$.

$$\text{Изотроп орталы3та } c_{rr} = \frac{1}{2}(c_{||} - c_{\perp}) \text{ 81м } s_{rr} = w(s_{||} - s_{\perp}).$$

Кристалларды4 берилгишлик s_{ij} 81м 3аттылыз c_{ij} коэффициентлерин техникалы3 характеристикалар бол2ан Юнг модули, жылжы7 модули 81м Пуассон коэффициенти менен байланыстыры7 м6мкин

$$E = 1/s_{||}, G = \frac{1}{2}(c_{||} - c_{\perp}), \quad \nu = s_{\perp}/s_{||}.$$

§ 7. Жылжыу менен болатууын эластик деформация

Кристаллардағы серпимли деформация (яғни сыртқы күшлер алып кетілгеннен кейін толық жоғалатуын деформация) 1-дәтте проценттің оннан бір бөлігінен артапайды. Айырым кристалларда (сабақ тірізлі ямаса дислокациясыз кристалларда) серпимли деформацияның шамасы ең процентке жетеді. Осымен деформацияларда (демек бірзатта 7-ағыт дағамында тісір ететүін білкен мінсілі кернеулерде) кристал “аға” бастайды. Усыныс менен бірге сырттан тісір ететүін күшлер алып кетілгеннен соң 3-ағыт деформация сақланып қалады. Сырттағы тісір алып кетілгеннен кейін сақланатуын деформация **эластик** (пластик) деформация деп аталады. * 1-затта кристаллардағы эластик деформацияға 3-білетілік 8-ірі 3-йылы. Айырым кристалларда эластик деформация тбсірілген киші кернеулерде (бір миллиметр квадратына граммдар), ал айырым кристалларда 1-деуір білкен кернеулерде (бір миллиметр квадратына килограммдар) басталады. Эластик деформацияның шамасы проценттің жбзден бір бөлімінен бір неше проценттерге шекем жетіуі мүмкін. Қырағанда шекем тек аз затта деформацияланатуын кристаллар **морт** кристаллар деп аталады. Кристаллардың эластиклігін (пластиклігін) 8-ірі 3-затта тісірлер жбздемінде білгейтіу мүмкін. Мысалы корунд 1-дәттегі кернеулерде жбзді морт болса да 1000°C да ямаса қомната температурасында 1000 атм басымда 1-деуір “ағады” (деформацияланады).

Нормал жағдайлардағы (1-дәттегі жағдайлардағы басым менен температура нбздерде тұтылған) кристаллардағы эластик деформациясы **жылжыу арзасы** 1-мелге асады. Жылжыу деп кристалдың бір бөлімінен екінші бөліміне салыстырғандағы күлем 5-гермей қалатуын жағдайдағы жылжыуын айтамыз. 1-дәтте жылжыу белгілі бір кристаллографиялыз тегісіліктер бойынша белгілі бір кристаллографиялыз бағыттарда 1-мелге асады.

Бұл-сбзретте урынба кернеу тісірінде жылжыудың моделі келтірілген. Бұл деформацияда жылжыу бағыты β 8-ірі менен белгіленген. Кристалдың бөлімлері бір бірине салыстырғанда кристаллыз піңжеренің трансляция векторының шамасына бітін сан еселенген аралықтарға жылжыйды. Сонлызтан жылжыуды 1-дәтте трансляциялыз жылжыу деп атайды. Қолайлы болған жағдайларда жылжыу кристалдың барлыз кесе-кесімі бойынша 1-мелге асады 8-ірі кристалдың сыртқы бетінде сйкес жолақтар пайда болады.



wu-с67рет. Куб т1ризли кристалларда2ы жылжы7 керне7ини4 т1сирини4 салдары-нан болату2ын жылды7 модели

wu-с67рет. Созы7да жылжы7 тегисликле-рини4 а78алыны4 5згерету2ынлы2ын к5рсети7ши с67рет.

Сол с67ретте к5рсетилген жа2дайда жылды7ды4 н1тийжеминде кристалды4 тек сырт3ы формасы 5згереді, ал оны4 ба2ыттары менен к5леми тура3лы болып Залады. Бира3, мысалы 3ысы7шы ямаса созы7шы керне7лерди4 т1сиринде жылжы7шы Затламлар к6ш т1сир ети7 ба2ытына салыстыр2анда бурыла баслайды (усы ба2ытты деформация к5шері деп атайды). Созы7 жа2дайында Затламларды4 бетини4 ба2ыты деформация к5шеріне Зарай жа3ынлайды (wu-с67рет). Ал кристалды 3ыс3анымызда Зарама-Зарсы ба2ытта2ы бурылы7ларды ба3лаймыз.

Жылжы7 н1тийжесінде жылжы7 деформациясы ж6реді. Егер координата басы-нан \mathbf{r} Зашы3лы2ында тур2ан \mathbf{P} нозаты \mathbf{n} бирлік векторына перпендикуляр бол2ан \mathbf{b} бирлік векторы менен т1риппенету2ын жылжы7 тегислигинде 3оз2алату2ын болса нозатты4 жа4а орты \mathbf{O}' координата басынан \mathbf{r}' Зашы3лы2ында болады

$$\mathbf{PP}' = \mathbf{r}' - \mathbf{r} = \alpha(\mathbf{r} * \mathbf{n})\beta \text{ ямаса } \mathbf{r}' = \mathbf{r} + \alpha(\mathbf{r} * \mathbf{n})\mathbf{b}. \quad (\text{III-wi})$$

Бул жерде α а7ысы7 шамасы (\mathbf{P} нозатыны4 а7ысы7ы).

Егер α ни4 м1ниси киши бол2ан жа2дайда ы3тыярлы (X_i, X_w, X_e) ортогонал коор-динаталар системасында2ы **эластик дисторсия тензоры** u_{ij}^0 81м **эластик деформация тен-зоры** e_{ij} коэффициентлерін табы7 м6мкін (жоЗарыда2ы индекс эластик дисторсия-ны серпимли дисторсия тензорынан айыры7 ушын 3ойыл2ан)

$$u_{11}^0 = \frac{\mathcal{I}u_1}{\mathcal{I}x_1} = \frac{\mathcal{I}}{\mathcal{I}x_1} (\mathbf{r}' - \mathbf{r}) = \frac{\mathcal{I}}{\mathcal{I}x_1} \alpha(\mathbf{r} * \mathbf{n})\beta. \quad (\text{III-w0})$$

Егер

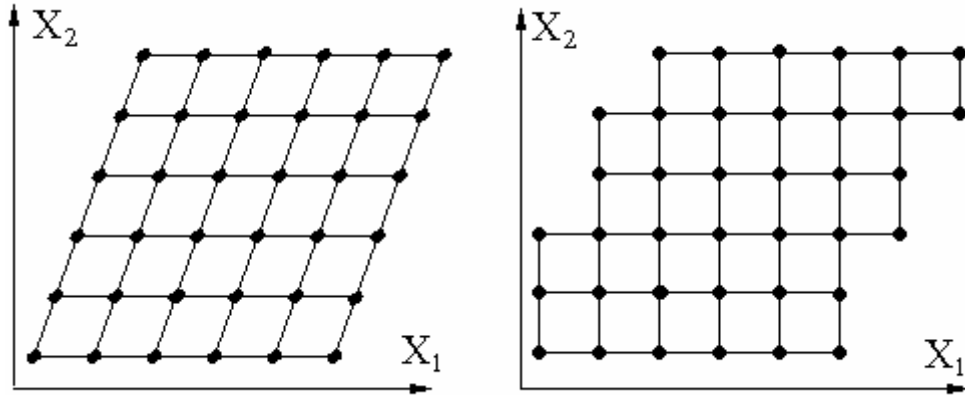
$$\begin{aligned} \mathbf{r} &= x_i \mathbf{i} + x_w \mathbf{j} + x_e \mathbf{k}, \\ \mathbf{n} &= n_i \mathbf{i} + n_w \mathbf{j} + n_e \mathbf{k}, \\ \mathbf{b} &= \beta_i \mathbf{i} + \beta_w \mathbf{j} + \beta_e \mathbf{k} \end{aligned}$$

деп белгилесек ($\mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}$ бирлік векторлар), онда

$$u_{11}^0 = \frac{\partial}{\partial x_1} \alpha(\mathbf{r} * \mathbf{n})\beta_i = \alpha n_i \beta_i.$$

Усындай жоллар менен бас3а да u_{ij}^0 лар аны3ланады. Мысалы

$$u_{23}^0 = \frac{\partial u_2}{\partial x_3} = \frac{\partial}{\partial x_3} \alpha(\mathbf{r} * \mathbf{n})\beta_w = \alpha n_e \beta_w.$$



wi -с67рет. Атомлы3 торды4 серпимли (д1слепки с67рет) 81м эластик дисторсиялары.

Жу7ма3лап былай жаза аламыз`

$$u_{ij}^0 = \alpha \begin{vmatrix} n_1\beta_1 & n_2\beta_1 & n_3\beta_1 \\ n_1\beta_2 & n_2\beta_2 & n_3\beta_2 \\ n_1\beta_3 & n_2\beta_3 & n_3\beta_3 \end{vmatrix} \quad (\text{III-e0})$$

n менен β векторларыны4 ортогоналлы2ынан

$$\alpha(n_1\beta_1 + n_2\beta_2 + n_3\beta_3) = u_{11}^0 + u_{22}^0 + u_{33}^0 = 0.$$

Бул жылжы7 деформациясында2ы к5лемни4 са3ланату2ынлы2ын билдиреди.

Эластик дисторсия серпимли дисторсиядан б1кен айырма2а ийе. Серпимли дисторсияда атомлар арасында2ы аралы3лар 5згереді, усыны4 н1тийжесинде серпимли деформациялар 81м п1нжерени4 бурылы7лары пайда болады. Ал эластик дисторсияда атомлар 5зини4 д1слепки жайлас3ан те4 салма3лы3 орынларында2ыдай те4 салма3лы3 орынлар2а к5шеді, атомлар арасында2ы аралы3лар 5згермей тура3лы болып 3алады, жылжы7 трансляциялы3 т6рге ийе бол2анлы3тан п1нжерени4 бурылы7ы ба3ланбайды 81м тек 2ана кристалды4 сырт3ы формасы 5згеріске ушырайды.

u_{ij}^0 тензорын эластик деформацияны т1риплейту2ын симметриялы ϵ_{ij} 81м бурылы7шы т1риплейту2ын ω_j тензорларыны4 3осындысы сыпатында к5рсети7 м6мкин`

$$\epsilon_{ij} = \begin{vmatrix} \alpha n_1\beta_1 & \frac{\alpha}{2}(n_1\beta_2 + n_2\beta_1) & \frac{\alpha}{2}(n_1\beta_3 + n_3\beta_1) \\ \frac{\alpha}{2}(n_1\beta_2 + n_2\beta_1) & \alpha n_2\beta_2 & \frac{\alpha}{2}(n_3\beta_2 + n_2\beta_3) \\ \frac{\alpha}{2}(n_1\beta_3 + n_3\beta_1) & \frac{\alpha}{2}(n_3\beta_2 + n_2\beta_3) & \alpha n_3\beta_3 \end{vmatrix} \quad (\text{III-e1})$$

$$\omega_{ij} = \begin{vmatrix} 0 & \frac{\alpha}{2}(n_2\beta_1 - n_1\beta_2) & \frac{\alpha}{2}(n_3\beta_1 - n_1\beta_3) \\ -\frac{\alpha}{2}(n_2\beta_1 - n_1\beta_2) & 0 & \frac{\alpha}{2}(n_3\beta_2 - n_2\beta_3) \\ -\frac{\alpha}{2}(n_3\beta_1 - n_1\beta_3) & -\frac{\alpha}{2}(n_3\beta_2 - n_2\beta_3) & 0 \end{vmatrix} \quad (\text{III-ew})$$

Егер т5мендегидей операция ислесек, бул тензорларды4 м1нисин а4сат т6сини7ге болады`

X_i 81м X_w к5шерлерин n менен b 2а параллел етип аламыз. Сонда (III-e0)-(III-ew) тензорлары былай жазылады`

$$u_{ij}^0 = \begin{vmatrix} 0 & 0 & 0 \\ \alpha & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{vmatrix}, \quad \varepsilon_{ij} = \begin{vmatrix} 0 & \alpha/2 & 0 \\ \alpha/2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{vmatrix}, \quad \omega_{ij} = \begin{vmatrix} 0 & -\alpha/2 & 0 \\ \alpha/2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{vmatrix}.$$

Бул тензорларды4 геометриялы3 интерпретациясы we-с67ретте к5рсетилген.

§ wu. Жылжы7 элементлери

Кристалды4 Затламларыны4 жылжы7ы ж6реу2ын тегисликлер **жылжы7 тегислик-лери**, ал жылжы7шы Затламларды4 Зоз2алы7 ба2ытлары **жылжы7 ба2ытлары** деп ата-лады. Жылжы7 тегислиги 81м усы тегисликте жаты7шы жылжы7 ба2ыты **жылжы7 системасын** пайда етеди. Жылжы7ды4 эквивалент бол2ан тегисликлери менен ба2ытлары **жылжы7 системаларыны4 семействосын** пайда етеди. М1селен тем классына кири7ши NaCl типиндеги кристалларда жылжы7 {110} тегисликлеринде $\langle 1\bar{1}0 \rangle$ ба2ытында 1мелге асады. Усындай типтеги у тегисликте жылжы7 $\langle 1\bar{1}0 \rangle$ ба2ытыны4 ту7ры 81м кери ба2ытларында ж6реди. Сонлы3тан жылжы7ды4 lw системасы 8а33ында г1п ети7имиз керек. Бира3 кристалды4 орай2а Зарата симметриялылы2ыны4 н1тийжесинде ту7ры 81м кери т1репилерде болату2ын жылжы7 бирдей н1тийжелерге алып келеди. Сонлы3тан {110} тегисликлери 81м $\langle 1\bar{1}0 \rangle$ ба2ытлары семействолары у жылжы7 система-сынан турады деп жу7ма3 шы2арамыз.

Базы бир кристалларды4 жылжы7 элементлери келеси кестеде келтирилген`

Кристаллар	Класс	Пінжере типи	Жылжы7 системасы
Қапталдан орайлас3ан кублы3 кристаллар (Al, Cu 81м бас3алар)	Mem	@	$\langle 1\bar{1}0 \rangle$, {III}
Алмаз пінжересіндегі кристал- лар` C, Si, Ge	Mem	@	$\langle 1\bar{1}0 \rangle$, {III}
К5лемде орайлас3ан кристаллар` @e, Nb, Ta, W, Na, K	Mem	I	$\langle 1\bar{1}1 \rangle$, {III} (тийкар2ы систе- ма)
Графит	y/mmm	P	$\langle 11\bar{2}0 \rangle$, {0001}
Сфалерит типіндегі кристаллар	$\bar{4}em$	@	$\langle 11\bar{2} \rangle$, {III}

IV бап. Пәнжере динамикасы хәм фазалық өтиўлер

§ 28. Кристалл атомларының тербелислери

%зини4 те4 салма3лы3 орны 1тирапында2ы атомларды4 тербелислери кристал-
лы3 пінжерени4 е4 18мийетли фундаменталлы3 31сийетлерини4 бири болып табыла-
ды. Усындай тербелислер менен байланыслы бол2ан 3убылысларды4 жыйна2ын 81м
оларды т1рипле7ди пінжере динамикасы деп атайды. Пінжере динамикасы кристал-
ларды4 жыллылы3 31сийетлери теориясыны4, кристалларды4 электрлик 81м магнит-
лик 31сийетлери менен кристалларда2ы жа3тылы3ты4 шашыра7ы 8а33ында2ы
81зирги заман к5з-Зарасларыны4 тийкарында турады. Мысалы кристаллы3 пінжере
атомларыны4 тербелислеріндегі ангармонизм жыллылы3 сыйымлылы2ы,
3ысылы7шылы3 81м сызы3лы жыллылы3 ке4ейи7и арасында2ы Затнасларды береді
(Грюнайзен Затнасы). Атомларды4 жыллылы3 3оз2алыслары 81м тербелислер ангар-
монизми фазалы3 айланыслары 8а33ында2ы 81зирги заман теориясы тийкарында ту-
рады.

Т5менде кристаллы3 пінжере динамикасыны4 тийкар2ы н1тийжелерин Зараймыз
81м сол тийкарда кристалларды4 жыллылы3 сыйымлылы2ын, жыллылы3
5ткизгишлигин 81м жыллылы3 ке4ейи7ин Зараймыз.

Атомларды4 сызы3лы дизбегини4 тербелиси. Ж6д1 т5мен емес температураларда
пінжере атомларыны4 тербелис амплитудалары сол атомлар2а с1йкес кели7ши деб-
ройл тол3ыныны4 узынлы2ынан блкен болады 81м бул жа2дайлар
да атомларды4 тербелислери классикалы3 нызамлы3лар2а ба2ынады. Соны4 менен
бирге пінжере атомларыны4 тербелислерин атомларды4 сызы3лы дизбегини4 тербе-
лислерин Зарап шы2ы7 ар3алы да т6сини7 м6мкин. Кристаллы3 пінжерени4 бундай
моделин пінжерени4 бир 5лше7ли модели деп атаймыз. Бундай пінжере тура3лысы
деп дизбектегі бирдей бол2ан 3о4сылас еки атом арасында2ы 3ашы3лы3 а ны Забыл
етемиз. Бир 5лкшемлі элементар 3урыша еки атомды 5з ишине алату2ын жа2дайды

Зараймыз. Бундай моделге солтили-галоидлыз, бир Занша ярым 5ткизгишли кристаллар с1йкес келеди.

wo-c67ретте еки сортта2ы атомлардан турату2ын атомларды4 сызызлы дизбеги к5рсетилген. C67реттеги атомларды4 Затарлыз санлары m' 81м m'' арЗалы белгиленген. Атомларды4 массаларын с1йкес m_q 81м m_w деп белгилейик. m' , m'' 81м m' , m'' -q 3о4сылар жуплары ушын серпимлилик коэффициентлерин β_q 81м β_w арЗалы белгилейик. Егер серпимли к6шлер тек 3о4сылас атомлар арасында т1сир етеди деп есапласа3, атомларды4 3оз2алыс те4лемелери т5мендегидей т6рге ийе болады

$$m_q \ddot{m}_m = -\beta_q(\dot{t}_m' - \dot{t}_m'') - \beta_w(\dot{t}_m' - \dot{t}_{m-q}''),$$

$$m_w \ddot{m}_m = -\beta_q(\dot{t}_m'' - \dot{t}_m') - \beta_w(\dot{t}_m'' - \dot{t}_{m+q}'). \quad (IV-q)$$

Бул а4латпада Затар санлары m' 81м m'' бол2ан атомларды4 координаталары с1йкес t_m' 81м t_m'' арЗалы белгиленген. (IV-q) ди4 шешимин жу7ыры7шы толЗынлар т6ринде излеймиз

$$\dot{t}_m' = A' \exp[i(kam - \omega_n)], \quad \dot{t}_m'' = A'' \exp[i(kam - \omega_n)]. \quad (IV-w)$$

к атомны4 толЗын векторыны4 модули ($k = \pi/\lambda$), A' 81м A'' амплитудалары т ге 21резли емес, радиус-векторды4 модули орнына ам а2засы жазыл2ан (а п1нжерени4 тийкар2ы векторы). (IV-w) ни (IV-q) ге 3ойып, $\exp[i(kam - \omega_n)]$ к5бейти7шилерине 3ысЗартып A' 81м A'' амплитудалары ушын сызызлы те4лемелер системасын аламыз

$$\begin{aligned} [\omega^w - \frac{b_1 + b_2}{m_1}]A' + [\frac{b_1 + b_2 \exp(-iak)}{m_1}]A'' &= 0, \\ [\frac{b_1 + b_2 \exp(-iak)}{m_2}]A' + [\omega^w - \frac{b_1 + b_2}{m_2}]A'' &= 0. \end{aligned} \quad (IV-e)$$

(IV-e)-система детерминанты нолге те4 бол2ан жа2дайда A' пенен A'' ушын нолге те4 емес шешимлер береді. Бул ш1рт 5з гезегинде ω^w ушын те4лемени4 алыны7ына алып келеди. Бул те4лемени т5мендегидей ш1ртлер Занаатландырады

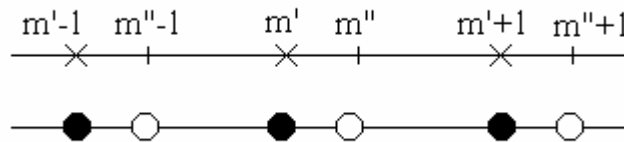
$$\begin{aligned} \omega_{ак}^w &= \frac{1}{2} \omega_0^w \{q - \sqrt{1 - g^2 \sin^2 \frac{ak}{2}}\}, \\ \omega_{оп}^w &= \frac{1}{2} \omega_0^w \{q + \sqrt{1 - g^2 \sin^2 \frac{ak}{2}}\}. \end{aligned} \quad (IV-r)$$

Бул формулаларда

$$\omega_0^w = \frac{(b_1 + b_2)(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}, \quad \gamma^w = q \gamma \frac{b_1 b_2}{(b_1 + b_2)^2} \frac{m_1 m_2}{(m_1 + m_2)^2}. \quad (IV-t)$$

(IV-w) менен (IV-r) ти4 шешимлери атомларды4 тербеліслерини4 жу7ыры7шы монохроматик толЗынны4 ж1рдемінде т1рипенету2ынлы2ын к5рсетеди (егер бул тербеліслерди4 жийіліктері дисперсиясыны4 $\omega = \omega(k)$ акустикалыз $\omega = \omega_{ак}(k)$ 81м оптикалыз $\omega = \omega_{оп}(k)$ деп аталату2ын тармаЗларына с1йкес келету2ын болса). Квант механикасынан белгили бол2ан Блох функциясы сыязлы (IV-w) ни4 де шешимлери кери п1нжере ке4ислигинде д17ирли болып табылады. Сонлызтан (IV-w) толЗынын

Бриллюэнни4 биринши зонасы шеклериндеги тол3ын векторы k ны4 функциясы деп Зараса3 атомлар тербеліслерини4 барлы3 5згешеліктері т6синіккі болады.



е0-с67рет. Атомларды4 сызы3лы дизбегини4 тербеліслерін талла7 ушын ушын д6зилген сызылма

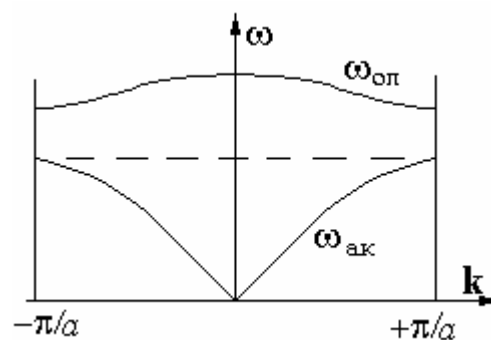
Бриллюэнни4 биринши зонасы ушын

$$-\pi/a \leq k \leq +\pi/a. \quad (IV-y)$$

(IV-w) ге квант механикасынан белгілі бол2ан Борн-Карман шегаралы3 ш1ртин Золланамыз`

$$ka_i = \frac{2p}{N} g_i$$

Бул шегаралы3 ш1рт бойынша радиус-векторды ту7ры п1нжерени4 N дана 3утышасына жылыстырып 3ой2анда идеал кристалда2ы электронны4 тол3ын функциясы 5згермей 3алады. Соны4 менен бирге бул ш1рт бойынша Бриллюэн зонасы шеклерінде тол3ын векторыны4 проекциясы тек 2ана N дана дискрет м1ніслерге ийе бола алады. Сонлы3тан биз Зарап атыр2ан жа2дайда N 3утыша2а ийе бол2ан кристалды4 к5лемі ушын Бриллюэн зонасы шеклерінде тол3ын векторы k ны4 проекциясы N дискрет м1ніслерге ийе болады. Тол3ын векторыны4 м1ніслерини4 бул дискреттілігі (ямаса квази6зліксізлігі), со2ан с1йкес тербеліслер жийіліклерини4 дискреттілігі кристаллы3 п1нжерени4 5зини4 дискреттілігіни4 н1тіжесі болып табылады.



е0-с67рет. Тербеліслерди4 оптикалы3 81м акустикалы3 тарма3ланыны4 дисперсиясы

е0-с67ретте $\gamma'' > 0$ 81м $m_q \neq m_w$ бол2ан жа2дайларда2ы биринши Бриллюэн зонасы шеклерінде (IV-r) бойынша аны3лан2ан $\omega_{ак}$ пенен $\omega_{оп}$ лерди4 k 2а 21резділігі к5рсетілген (бас3а с5з бенен айт3анда бул с67ретте тербеліслерди4 акустикалы3 81м

оптикалы3 тарма3ларыны4 дисперсиясы келтирилген). Киши k лар жа2дайында (узын тол3ынлар) (IV-г) ти киши параметрлер $\omega_k < \omega_q$ бойынша Затар2а жайса3

$$\omega_{ak} = vk, \quad v \approx \frac{1}{4} \omega_0 \gamma a, \quad \omega_{оп} \approx \omega_0 \left(q - \frac{g^2 a^2}{32} k^2 \right). \quad (IV-u)$$

Бул а4латпада v ар3алы сести4 тезлиги белгиленген. Алын2ан а4латпалар е0-с67ретте к5рсетилгениндей $k \approx 0$ бол2анда акустикалы3 81м оптикалы3 тарма3ларды4 дисперсиясыны4 81р 3ыйлылы2ына с1йкес келеди [атап айт3анда $\omega_{ak}(0) = 0$, ал $\omega_{оп} \neq 0$]. Бул тербелислерди4 бас3а бир фундаменталлы3 31сийетин аны3ла7 ушын

$$\frac{u'_m}{u''_m} = \frac{A'}{A''} = \frac{b_1 + b_2 \exp(-ika)}{(b_1 + b_2) - m_1 w^2}.$$

Затнасын таллаймыз. Узын тол3ынлар ушын ($k \rightarrow 0$) (IV-u) ни есап3а алып

$$\left(\frac{u'_m}{u''_m} \right)_{ak} = q, \quad \left(\frac{u'_m}{u''_m} \right)_{оп} = - \frac{m_2}{m_1}. \quad (IV-i)$$

(IV-i) ден акустикалы3 тарма3 ушын атомларды4 бир фазада, ал оптикалы3 тарма3 ушын атомларды4 Зарама-Зарсы фазада тербелиси т1н екенлиги к5ринеди. Усындай н1тийже е4 3ыс3а тол3ынлар ушын да алынады ($k \rightarrow \pi/a$ ямаса $\lambda \rightarrow \lambda_a$ бол2ан жа2дайда). Егер m_q 81м m_w массаларына ийе атомлар зарядлары Зарама-Зарсы белгиге ийе ионлар болса оптикалы3 тербелислер элементар Зутышаларды4 дипол моментлерини4 5згери7и менен байланысly болады. Усы жа2дай кристалды4 инфра3ызыл нурларды 3осымша жуты7ыны4 орын алы7ы менен к5ринеди. е0-с67ретте Бриллюэн зонасында2ы барлы3 k лар ушын $\omega_{ak} < \omega_{оп}$ екенлиги к5ринип тур. Демек энергиялы3 жа3тан таллан2анда жеткиликли киши температураларда кристалларда акустикалы3 тербелислер, ал жо3ары температураларда оптикалы3 тербелислер аны3ла7шы тербелислерге айланады. Егер $\omega_{ak}^m = \omega_{ak}(\pi/a)$ ар3алы акустикалы3 тербелислерди4 шеклик м1нисин белгилесек 81м $T_D = \hbar \omega_{ak}^m / k_0$ характеристикалы3 температурасын (Дебай температурасы) киргизсек, онда $T \leq T_D$ температураларында оптикалы3 тербелислерди4 блесин есап3а алма72а болату2ынлы2ын к5ри7ге болады.

Тап усандай жоллар менен бш 5лшемли кристалларда2ы тербелислерди де талла72а болады.

Қатты денелер физикасында атомларды4 тербелислери менен байланысly бол2ан кристаллы3 п1нжерени4 элементар 3озы7лары **фононлар** деп атайды. Фононларды квазиимпульсы $\hbar k$ 2а, энергиясы $\hbar \omega_k$ 2а те4 квазиб5лекше сыпатында Зара72а болады. Усындай жоллар менен, мысалы, электронларды4 п1нжере тербелислерде шашыра7ын, жыллылы3 5ткизгишликти талла7 а4сат3а т6седі.

Дебай температурасынан киши температураларда ($T < T_D$) фононлар квант статистикасында2ы Бозе-Эйнштейн статистикасына ба2ынады 81м оларды4 жыллылы3 те4 салма3лы2ында2ы орташа саны Планк функциясы ж1рдесінде есапланады

$$n = \frac{1}{\exp(\hbar \omega / kT) - 1}. \quad (IV-q0)$$

Бул жерде n арЗалы к5леми $(\pi\hbar)^e$ За те4 бол2ан фазалы3 ке4ислик Зутышасында2ы энергиясы $\hbar\omega$ 2а те4 бол2ан фононларды4 те4салмаЗлы3 саны. dk интервалында2ы фазалы3 ке4ислик Зутышаларыны4 саны

$$dn_{\omega} = \frac{4\pi k^2 dk}{(2\pi\hbar)^3} V. \quad (IV-qq)$$

V кристалды4 к5леми.

$T < T_D$ температураларында тербеліслерди4 тек акустикалы3 тарма2ына ке7ил б5лип, (IV-ц) бойынша акустикалы3 жийиліклер барлы3 к лар ушын сызы3лы байланы3ан деп есаплап (я2ный $k \approx \omega/v$) (IV-qq) ди былайынша т6рлендиреміз`

$$dn_{\omega} = \frac{3V}{2\pi^2 v^3} \omega^2 d\omega. \quad (IV-qw)$$

Бул жерде e бш акустикалы3 мода2а с1йкес келеди (еке7и к5лдене4, бире7и бойлы3), ал v сесті4 орташа тезлиги.

Солай етип кристалды4 V к5леміндеги фононларды4 улы7малы3 саны былайынша есапланады`

$$n dn_{\omega} = \frac{3V}{2\pi^2 v^3} \frac{\omega^2 d\omega}{\exp(\hbar\omega/kT) - 1}. \quad (IV-qe)$$

Демек V к5леміндеги фононларды4 толы3 энергиясы`

$$E = \frac{3V\hbar}{2\pi^2 v^3} \int_0^{w_{ak}^m} \frac{\omega^2 d\omega}{\exp(\hbar\omega/kT) - 1}. \quad (IV-qr)$$

Бул а4латпада w_{ak}^m арЗалы Бриллюэн зонасыны4 шегарасына с1йкес кели7ши акустикалы3 тербеліслерди4 максималлы3 жийилиги белгиленген. w_{ak}^m ны4 м1ниси бш акустикалы3 тарма3та2ы тербеліслерди4 толы3 саныны4 eN^e За те4лигинен аны3ланады`

$$\frac{3V\hbar}{2\pi^2 v^3} \int_0^{w_{ak}^m} \omega^2 d\omega = V * (w_{ak}^m)^e / (\pi\hbar v^e) = eN^e. \quad (IV-qt)$$

Буннан

$$w_{ak}^m = v * \sqrt[3]{\frac{6\pi^2 N^3}{V}} = v * \sqrt[3]{\frac{6\pi^2}{\Omega_0}}. \quad (IV-qu)$$

Бул формулада Ω_0 арЗалы элементар Зутышаны4 к5леми белгиленген. Енди (IV-qu) менен (IV-о) ды пайдаланы7 арЗалы Дебай температурасы ушын т5мендегидей а4латпа аламыз`

$$T_D = v * \sqrt[3]{\frac{6\pi^2}{\Omega_0}} * \hbar * k_0. \quad (IV-qu)$$

ЖоЗары температураларда фононлар энергиясы E ге оптикалы3 тербеліслерди4 Зосату2ын блеси блкен болады.

§ wo. Кристалларды4 жыллылы3 сыйымлылы2ы

ЖоЗары температураларда кристалларды4 жыллылы3 сыйымлылы2ыны4 тура3лы екенлиги белгили. Бул жа2дай т5мендегиден келип шы2ады`

Газлерди4 кинетикалы3 теориясынан атомны4 бир координата к5шери ба2дарында2ы кинетикалы3 энергиясы $\frac{1}{2} kT$ 2а те4. Бул бир еркинлик д1режесине с1йкес кели7ши кинетикалы3 энергия болып табылады. Осцилляторды4 потенциал энергиясы кинетикалы3 энергия2а те4 бол2анлы3тан бир еркинлик д1режесине с1йкес кели7ши толы3 энергия $w \cdot \frac{1}{2} kT = kT$ 2а те4. * 1р бир атом 6ш еркинлик д1режесине ийе. Сонлы3тан 3атты денедеги атомны4 толы3 энергиясы $e kT$ 2а те4. Ал 3атты дене N дана атомнан турату2ын болса, онда оны4 толы3 ишки энергиясы $e N kT$ 2а те4. Бир моль 3атты денени4 ишки энергиясы $e N_0 kT$ 2а те4 болып $e N_0 kT = e R T$. Бул жерде N_0 Авагадро саны болып табылады.

Тура3лы к5лемде жыллылы3 берилгенде, бул жыллылы3 тол2ын менен ишки энергияны к5бейти7 ушын жумсалады. Сонлы3тан тура3лы к5лемдеги атомлы3 жыллылы3 сыйымлылы2ы былай аны3ланады`

$$C_v = \left(\frac{dU}{dT} \right)_v = eR \approx y \text{ кал/К*моль} \approx wt.qw \text{ Дж/К*моль}.$$

Бул формуладан атомлы3 жыллылы3 сыйымлылы2ы барлы3 кристаллар ушын бирдей, температурадан 21резсиз тура3лы шама болып табылады. Усындай етип тас-тыйы3ла7 *Дюлонг-Пти нызамы* деп аталады.

Дебай температурасынан т5менги температураларда жыллылы3 сыйымлылы2ы температура2а 21резли 81м $T \rightarrow 0$ де $c_v \rightarrow 0$.

Жыллылы3 сыйымлылы2ыны4 температура2а 21резлилиги кристаллы3 п1нжере атомларыны4 тербелиси 8а33ында2ы к5з-Зараслар бойынша а4сат т6рде алынады. Аны3лама бойынша тура3лы к5лемдеги кристаллы3 денени4 жыллылы3 сыйымлылы2ы

$$c_v = \partial E / \partial T. \quad (IV-q1)$$

Бул а4латпада кристалды4 ишки энергиясы E 81рипи менен белгиленген. К5рсетпелилик ушын еки температуралы3 областты Зарап 5темиз` бириншиси Дебай температураларынан киши, ал екиншиси Дебай температураларынан жоЗары температуралар областы.

$T < T_D$ бол2анда E ушын а4латпа (IV-qг)-формула ж1рдемінде бериледи. Интеграл астында тур2ан а4латпаларды киши параметр $\hbar\omega/k_0T$ бойынша Затар2а жайып интегралласа3`

$$E \approx \pi^w V (k_0 T)^f / q_0 \hbar^e v^e \quad (qo)$$

а4латпасын аламыз. Буннан (q1) тийкарында Дебай формуласына келемиз`

$$c_v = \frac{12\pi^4 k_0}{5} \left(\frac{T}{T_D} \right)^3. \quad (w0)$$

Дебай формуласы (IV-w0) q_0 - t_0 К температуралар интервалындағы айырым $1\pi 7$ айы Зурылыс $3a$ ийе болған кристалларды (силтили-галоид кристаллар менен к5пилик химиялы3 элементлер кристалларыны4) жыллылы3 сыйымлылы2ыны4 температуралы3 21 резлилигин Занаатландыралы3 $d1$ режеде $t1$ риплейди. Ал Зурамалы д6зиликке ийе кристалларда жыллылы3 сыйымлылы2ыны4 температурадан 21 резлилиги $1де7$ ир Зурамалы болып келеди. Бира3 бул жа2дайларда да температураларды4 абсолют ноли 1 тирапында жыллылы3 сыйымлылы2ыны4 T^e $3a$ пропорционаллы3 нызамы са3ланады.

Жеткилики жoЗары температураларда ($T > T_D$) оптикалы3 тербеліслерди4 энергиясы гармоникалы3 осцилляторларды4 жыйна2ы модели бойынша классикалы3 тийкарда есапланады. Бундай жа2дайларда жoЗарыда $г1п$ етилген Дюлонг-Пти нызамы келип шы2ады.

§ e0. Кристалларды4 сызы3лы жыллылы3 ке4ейи7и

Усы $7a3$ ыт $3a$ шекем биз кристалларда2ы атомларды4 гармоникалы3 тербеліслерін Зарады3. Бул (IV-q)-те4лемени4 o4 $t1$ репиндеги сызы3лы $a2$ залар менен шекленгенлигимизди4 $n1$ тийжесі болып табылады. Бул потенциал энергия ушын $a4$ латпада2ы квадратлы3 $a2$ залар2а $c1$ йкес келеди. Енди еки $3o4$ ысылыс атомлар арасында2ы ангармонизм орын ал2анда2ы $5з$ -ара $t1$ сирлеси7ди Зараймыз.

Бундай жа2дайларда $5з$ -ара $t1$ сирлеси7 к6ши @, $t1$ сирлеси7ге $c1$ йкес кели7ши потенциал энергия U атомларды4 те4 салма3лы3 $a78$ алынған $a7$ ысы7ы x ты4 функциясы сыпатында былай жазылады:

$$@ = -dU/dx = -e\beta x + e\gamma x^w, \quad (IV-we)$$

$$U(x) = \beta x^w - \gamma x^e. \quad (IV-wr)$$

Бул жерде γ коэффициентін ангармонлы3 коэффициент деп аталады.

Орташа $a7$ ысы7 \bar{x} ты Больцман тар3алы7ы функциясы $ж1р$ демінде есаплаймыз:

$$\bar{x} = \frac{\int_{-\infty}^{+\infty} x \exp[-U(x)/k_0 T] dx}{\int_{-\infty}^{+\infty} \exp[-U(x)/k_0 T] dx}. \quad (IV-wt)$$

(IV-wr) теги $U(x)$ ушын жазылған $a4$ латпаны (IV-wt) ке $3o$ йы7 ар3алы интеграл астында2ы $a2$ заларды ангармоникалы3 $a2$ заларды киші деп есаплап интегралла7 $t5$ мендеги $a4$ латпаны4 алыны7ына алып келеди:

$$\bar{x} = ek_0 T \gamma / r \beta^w. \quad (IV-wy)$$

Бул $a4$ латпа

$$\alpha = \bar{x}/aT = ek_0 \gamma / r \beta^w a \quad (IV-wu)$$

сызызлы жыллыз ке4ейи7ине с1йкес келеди. Бул жерде а ар3алы атомлар арасында2ы Зашызлыз берилген.

(IV-wu) ден сызызлы жыллыз ке4ейи7 коэффициентини4 ангармонизм коэф-фициенти γ 2а ту7ры пропорционал екенлиги к5ринип тур. Егер ангармонизм орын алмаса $\alpha = 0$.

Квант механикасы тийкарында осциллятор ушын \bar{x} есаплан2ан жа2дайда теория-лыз $\alpha = \alpha(T)$ 21резлигин 81м $T \rightarrow 0$ де α ни4 де нолге умтылату2ынлы2ын алы72а бо-лады.

§ eq. Жыллыз 5ткизгишлик

Атомлар тербелислерини4 ангармонизми менен байланыслы бол2ан ж1не бир 31сийет жыллыз 5ткизгишлик болып табылады. Аны3лама бойынша жыллыз 5ткизгишлик коэффиценти К жыллыз а2ысы j менен белгили ба2ытта2ы температура градинетин былайынша байланыстырады

$$j = K \text{ grad } T. \quad (\text{IV-wi})$$

Жыллыз 5ткизи7шилик коэффиценти ушын Дебай газлерди4 кинетикалыз теориясы тийкарында т5мендегидей а4латпаны усынды

$$K = \frac{1}{3} cv\lambda. \quad (\text{IV-wo})$$

Бул жерде с жыллыз сыйымлылы2ы, v сести4 тезлиги, λ фонон-фонон аралыз 5з-ара т1сир етиси7ден алынату2ын фононларды4 еркин ж6ри7 жолыны4 узынлы2ы. Гармоникалыз жа3ынласы7да фонон-фононлыз 5з-ара т1сир етиси7ди4 болмай-ту2ынлы2ын к5рсети7ге болады. Егер (IV-q)-сызызлы те4лемелерди4 шешимлери гармоникалыз тол3ынларды4 суперпозициясы (бундай тол3ынлар кристалда бир би-ринен 21резсиз таралады) екенлигине ды33ат а7дарса3 бул жа2дай т6синикли болады. Бундай жа2дайда кристалды4 жыллыз3а Зарсылы2ы нолге те4 болады 81м со2ан с1йкес $K = \infty$. Сонлы3тан жыллыз 5ткизгишликти4 шеки м1ниске ийе бола-ту2ынлы2ы тек 2ана ангармонизмге байланыслы аны3ланады. Айтыл2ан жа2дайды4 идеал кристал2а тийисли екенлиги т6синикли болы7ы керек. Реал кристалларда болса фононларды4 п1нжере дефектлеринде шашыра7ына байланыслы фононларды4 ша-шыра7ыны4 3осымша механизми орын алады. Бул 5з гезегинде кристалды4 жылыз 5ткизи7ге Зарсылы2ын т1мийилейди.

Дебай $T > T_D$ температураларда $\lambda \sim T^{-q}$ екенлигин к5рсетти. Т5менги $T < T_D$ тем-ператураларда $\lambda \sim \exp(-T_D/wT)$ байланысы орынланады.

§ еw. Фазалы3 5ти7лер. Полиморфизм

I бапта те4салма3лы3 кристаллы3 Зурылысты4 еркин энергияны4 минимумына с1йкес келету2ынлы2ы айтыл2ан еди. Бира3 ке4 температуралар менен басымлар интервалында усындай минимумларды4 саны бир неше болы7ы м6мкин. Бундай жа2дайда 81р бир минимум2а 5зини4 кристаллы3 Зурылысы с1йкес келеди. Бундай Зурылысларды полиморфлы3 модификациялар 81маса формалар, ал бир модификациядан екінші модификация2ы 5ти7 плоиморфлы3 айланыс ямаса фазалы3 5ти7 деп аталады.

Полиморфизм Зубылысы qіww-жылы Митчерлих т1репинен к6кирт 81м калий карбонаты кристаллары мысалында ашылды. Бул Зубылыс ке4 тер3ал2ан. Мысалы, $qe.e^{\circ}C$ дан т5менги температураларда Залайыны4 алмаз типіндеги Зурылыс3а ийе-кублы3 модификациясы тура3лы (бул модификация сур Залайы деп аталады). Ал $qe.e^{\circ}C$ дан жо3ары температураларда к5лемди орайлас3ан тетрагоналлы3 Зурылыс3а ийе а3 Залайы тура3лы. Қалайыны4 бул еки модификациясыны4 физикалы3 31сийетлери п6ткиллей 81р 3ыйлы а3 Залайы эластик 31сийетке ийе, ал сур Залайы морт. Кварц бир неше полиморфлы3 форма2а ийе. Ферромагнетикти4 парамагнети4 8ал2а, металды4 аса 5ткизгишлик 8ал2а, параэлектрикти4 ферроэлектрик ямаса ферроэластик 8аллар2а 5ти7и де фазалы3 5ти7лер болып табылады. Бундай мысалларды к5плеп келтири7 м6мкин.

Затларды4 фазалы3 Зурамы 81м фазаларды4 те4 салма3лылы2ы фазалы3 диаграмма ямаса 8ал диаграммасы ж1рдемінде характерленеди. Фазалы3 диаграмманы4 1пи7айы мысалы ретінде p, T диаграмманы к5рсети7 м6мкин (p - басым, T - температура). Бул жерде p 81м T координаталарына ийе фигаралы3 но3ат деп аталату2ын 81р бир но3ат берілген басым менен температурада2ы затты4 8алын т1риплейди. Диаграммада2ы $T = T(p)$ сызы2ы затты4 м6мкин бол2ан (мысалы газ т1ризли, суйы3, 81р 3ыйлы кристаллы3) фазаларын айырып турады. еq-с67ретте к6киртти4 фазалы3 диаграммасы келтирилген. Диаграммада2ы ОД сызы2ы к6киртти4 ромбалы3 81м моноклинлик модификациялары тура3лы бол2ан T 81м p ларды4 м1нислерин айырып турады. Басым атмосфералы3 басым2а те4 бол2анда ромбалы3 фазадан моноклинлик фаза2а 5ти7 еуі.т К де 1мелге асады. Диаграммада басым 5скенде фазалы3 5ти7 температурасыны4 да 5сету2ынлы2ы к5ринип тур.



еq-рет. К6киртти4 8алыны4 1пи7айыластырыл2ан диаграммасы.

§ ее. Биринши 81м екинши 17лад фазалы3 5ти7лери

Биринши 17лад фазалы3 5ти7лери энтропия, к5лем 8.т.б. термодинамикалы3 функцияларды4 секирип 5згери7и менен 1мелге асады 81м со2ан с1йкес 5ти7ди4 жасырын жыллылы2ына ийе болады. Биринши 17лад фазалы3 айланыслары ушын $T = T(p)$ сыя3лы иймекликлер Клаузиус-Клапейрон те4лемесин Занаатландырады`

$$dT/dp = T(\Delta V/Q). \quad (IV-e0)$$

Бул жерде ΔV к5лемни4 5згериси, Q 5ти7ди4 жасырын жылы7ы.

Екинши 17лад фазалы3 айланысларында термодинамикалы3 фукнцияларды4 ту7ындылары секирмели 5згереді (мысалы жыллылы3 сыйымлылы2ы, Зысыл2ышлы3 81м басЗалар секири7 менен 5згереді). Екинши 17лад фазалы3 айланысларында кристаллы3 структура бзликсиз 5згереді.

Биринши 17лад фазалы3 айланыслары структуралы3 механизминен 21резсиз зародыш пайда болы7 менен байланыслы 81м белгили шамада2ы температуралы3 гистерезиске (Зыздыр2анда2ы 81м салЗынлат3анда2ы фазалы3 5ти7 температураларыны4 бирдей болма7ы) ийе болады. Демек биринши 17лад фазалы3 5ти7лери арты3 Зыздыры7 81м арты3 салЗынлаты7 менен байланыслы. Усы жа2дай2а мысал ретинде биринши 17лад фазалы3 5ти7и бол2ан кристалланы7 процессин к5рсети7ге болады.

Екинши 17лад фазалы3 5ти7леринде температуралы3 гистерезис баЗланбайды.

Биринши 81м екинши 17лад фазалы3 5ти7леринде кристалды4 симметриясы фазалы3 5ти7 нозатында (фазалы3 5ти7 температурасында) секири7 менен 5згереді. Бира3 биринши 81м екинши 17лад фазалы3 5ти7леринде симметрияны4 5згери7леринде блкен пары3 бар. Екинши 17лад фазалы3 5ти7леринде бир фазаны4 симметриясы екинши фазаны4 симметриясыны4 подгруппасы (киши группасы), ал усыны4 менен бирге симметриясы жоЗары бол2ан фаза жоЗары температуралы, ал симметриясы т5мен бол2ан фаза т5менги температуралы болып табылады.

Биринши 17лад фазалы3 5ти7леринде улы7ма жа2дайларда кристалды4 симметриясы ы3тыярлы тбрде 5згереді 81м еки фаза улы7ма симметрия элементлерине ийе болма7ы мбмкин.

§ ег. Атомларды4 тербелиси 81м полиморф 5ти7лер

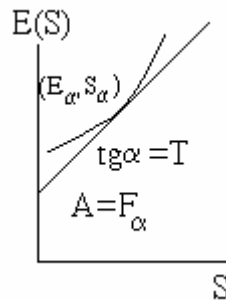
Полиморфлы3 айланысларды санлы3 жа3тан т1рипле7 ушын м1селени термодинамикалы3 жа3тан Зара7 т1бийий болып табылады. T температурасында кристал энергиясы E_α бол2ан α фазасында болы7 итималлылы2ы Больцман теоремасы бойынша былай есапланады`

$$W_\alpha = \exp \left[-\frac{E_\alpha}{k_0 T} \right] = \exp \left[-\frac{E_\alpha - TS(E_\alpha)}{k_0 T} \right]. \quad (IV-eq)$$

Бул жерде $@_\alpha = E_\alpha - TS_\alpha$ еркин энергия, S - энтропия.

$$dE_\alpha/dS_\alpha = T \quad (IV-ew)$$

ш1ртин Занаатландырату2ын E_α менен S_α ни4 м1нислеринде итималлылы3 W_α максимал м1нисине те4 болады.



ew-c67рет. Кристалды4 ишки энергиясы E ни4 энтропия S тен 21резилиги.

Еw-c67ретте кристалды4 энергиясы E ни4 энтропия S тен 21резилиги к5рсетилген. (IV-ew) ге с1йкес T температурасында кристалды4 те4 салма3лы3 8алы координаталары E_α , S_α бол2ан но3ат3а с1йкес келеди. Бул но3атта $E = E(S)$ иймеклигине т6сирилген урынбаны4 абсцисса к5шері менен жасайту2ын мбйешини4 танген-си санлы3 шамасы бойынша температура T 2а те4. Урынба ордината к5шері менен координата басынан сан шамасы жа2ынан еркин энергия $@_\alpha = E_\alpha - TS_\alpha$ 2а те4 ара-лы3та кесилеседи. Егер кристалда полиморфизм 3убылысы орын алату2ын 81м со2ан с1йкес α 81м β фазалары бар болса (IV-eq) ге с1йкес $T = T_0$ 5ти7 температурасы $W_\alpha = W_\beta$ ямаса $@_\alpha = @_\beta$ ш1ртинен аны3ланады.

Егер кристалда атомлар бирдей жийиликте тербеледи деп есапласа3 оны4 ишки энергиясы E былай есапланады`

$$E = E' + \hbar\omega n. \quad (IV-ee)$$

Бул жерде E' температура нолге те4 ($T = 0$) бол2анда2ы кристалды4 ишки энергиясы, ал v фононларды4 концентрациясы. S энтропия энергияны4 конфигурация-лы3 б5лими сыпатыда а42артылады`

$$S = k_0 \ln P. \quad (IV-er)$$

P ар3алы n дана фононларды4 eN еркинлик д1редеси бойынша б5листири7лер саны а4латыл2ан (биринши Бриллюэн зонасы шеклериндеги тол3ынлы3 векторды4 проекциялар санын N ар3алы белгилеймиз). Сонда

$$P = (eN + n - q)! / (eN - q)! n!. \quad (IV-et)$$

(IV-ee), (IV-er) 81м (IV-et) лерди еркин энергияны4 $@ = E - TS$ а4латпасына 3ойып, еркин энергияны4 минимум ш1рти $d@/dN = 0$ екенлигин есап3а алып, Сти-рилинг формуласы $\ln n! \approx n \ln n$ формуласын пайдаланса3 т5мендегидей формулалар-ды аламыз`

$$n = eN \frac{1}{\exp(\hbar\omega / k_0 T) - 1}, \quad (IV-ey)$$

$$@ = E - TS = E' + eNk_0T \ln[q - \exp(-\hbar\omega/k_0T)]. \quad (IV-eu)$$

(IV-eu) ге му7апы3 α 81м β фазаларды4 еркин энергиялары T температурасында т5мендегидей ш1ртлерди Занаатландырады`

$$@_\alpha(T) = E'_\alpha + eNk_0T \ln[q - \exp(-\hbar\omega_\alpha/k_0T)].$$

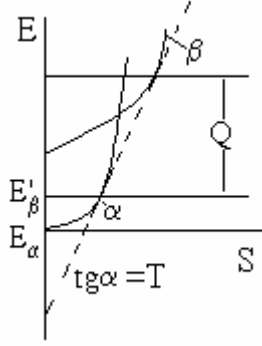
$$@_\beta(T) = E'_\beta + eNk_0T \ln[q - \exp(-\hbar\omega_\beta/k_0T)]. \quad (IV-ei)$$

Бул еки алатпаны бир бирине те4лестирсек

$$\exp \left[-\frac{E'_a - E'_b}{3Nk_0T_0} \right] = \frac{1 - \exp(-\hbar w_a / k_0T_0)}{1 - \exp(-\hbar w_b / k_0T_0)}, \quad (\text{IV-eo})$$

алын2ан алатпадан $T = T_0$ фазалы3 5ти7 температурасын алы7 м6мкин.

(IV-eo) дан полиморфлы3 айланысты4 атомларды4 тербелисини4 секири7 менен 5згерисине байланыслы екенлиги к5ринип тур. Егер $E'_\beta > E'_\alpha$ болса (IV-eo) $\omega_\alpha > \omega_\beta$ бол2анда шешимге ийе болады. Демек β -фаза α -фаза2а Зара2анда ' жумса2ына3} бол2анда (п1нжере атомларына салыстырып айтыл2ан) фазалы3 5ти7 1мелге асады. ее-с67ретте еки фаза ушын $E = E(S)$ 21рез依лиги келтирилген`



ее-с67рет. α - 81м β -фазалар ушын $E = E(S)$ 21рез依лиги.

α -фазадан β -фаза2а 5ти7 $T = T_0$ температурасында ж6реди, ал T ны4 м1ниси ий-мекликлерге т6сирлиген улы7малы3 урынбаны4 3ыялы2ы бойынша аны3ланады. Урыны7 нозатлары арасында2ы айырма фазалы3 5ти7ди4 жасырын жыллылы2ына те4. $T < T_0$ бол2анда β -фаза, ал $T > T_0$ бол2анда α -фаза орны3лы.

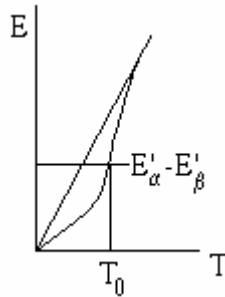
Фазалы3 5ти7лерди жоЗарыда2ыдай етип т1рипле7 еки фазада2ы $\omega_\alpha = \omega_\alpha(k)$ 81м $\omega_\beta = \omega_\beta(k)$ жийиликлерини4 дисперсиясын есап3а алы7 арЗалы да 1мелге асыры7 м6мкин. Бундай жа2дайда α - 81м β -фазаларды4 еркин энергиялары ушын алатпалар былай жазылады`

$$\begin{aligned} @_\alpha(T) &= E'_\alpha + k_0T \sum_{k,s} \ln[1 - \exp(-\hbar w_a^s(\mathbf{k}) / k_0T)], \\ @_\beta(T) &= E'_\beta + k_0T \sum_{k,s} \ln[1 - \exp(-\hbar w_b^s(\mathbf{k}) / k_0T)]. \end{aligned} \quad (\text{IV-r0})$$

Бул алатпада $\omega^s(k)$ тол3ын векторы k , поляризациясы $s = q, w, e$ бол2ан фонон-ны4 жийилиги. (IV-r0) та2ы суммала7 Бриллюэнни4 биринши зонасында2ы тол3ын векторы k ны4 барлы3 дискрет м1нислери 81м тербелислерди4 барлы3 тарма3лары s бойынша ж6ргизиледи. Фазалы3 5ти7 еозатында $@_\alpha$ менен $@_\beta$ ны те4лестирип т5мендеги алатпа2а ийе боламыз`

$$E'_\alpha - E'_\beta = k_0T \sum_{k,s} \ln \frac{1 - \exp(-\hbar w_a^s(\mathbf{k}) / k_0T)}{1 - \exp(-\hbar w_b^s(\mathbf{k}) / k_0T)}. \quad (\text{IV-rq})$$

(IV-rq) ди4 о4 т1репи температураны4 функциясын береди $\varepsilon = \varepsilon(T)$. ег-с67ретте усы функция келтирилген 81м бул иймектикти4 фазалы3 айланыс температурасы $T = T_0$ ди аны3лайту2ын $\varepsilon = E_{\alpha}' - E_{\beta}'$ сызы2ы менен кесилиси7и с17леленген.



ег-с67рет. Усы с67рет ж1рдемінде фазалы3 5ти7 температурасын аны3ла7 м6мкин.

Дебай температурасынан жоЗары температураларда ($T > T_D$) (IV-rq) ди4 о4 т1репи температураны4 сызы3лы функциясы болады

$$\omega = k_0 T \sum_{k,s} \ln \frac{w_a^s(\mathbf{k})}{w_b^s(\mathbf{k})} = k_0 T \ln \frac{\prod_{k,s} w_a^s(\mathbf{k})}{\prod_{k,s} w_b^s(\mathbf{k})}. \quad (\text{IV-rw})$$

Бул те4лемени4 о4 т1репи турпайы т6рде былай есапланы7ы м6мкин. $\frac{w_a^s}{w_b^s}$

Затнасы орнына поляризациясы s бол2ан тол3ынларды4 тезликлерини4 Зантасын алы72а болады, я2ный

$$\frac{w_a^s}{w_b^s} \approx \frac{v_a^s}{v_b^s}. \quad (\text{IV-re})$$

(IV-re) ти (IV-rw) ге Зойса3

$$\varepsilon(T) \approx k_0 T \ln \prod_s \prod_k \frac{v_a^s}{v_b^s} = k_0 T \ln \prod_s \left(\frac{v_a^s}{v_b^s} \right)^N = \frac{v_a^l v_a^{t_1} v_a^{t_2}}{v_b^l v_b^{t_1} v_b^{t_2}} \quad (\text{IV-rr})$$

Бул а4латпада2ы v^l бойлы3 сес тол3ыныны4 тезлиги, v^{t_1} 81м v^{t_2} α - 81м β - фазалар2а тийисли сести4 к5лдене4 тезликлери. Фазалы3 5ти7 температурасы $T = T_0$ (IV-rq)-те4лемени графикалы3 жоллар менен шеши7 ар3алы алыны7ы м6мкин (с67ретте к5рсетилген).

ЖоЗарыда жазыл2ан а4латпаларда тербелислер ангармонизми есап3а алын2ан жо3. Екиншиден Дебай жазынласы7ыны4 Зурамалы структура2ы ийе кристалларда Занаатландыарлы3тай н1тийже бермейту2ынлы2ы жоЗарыда айтыл2ан еди. Сон- лы3тан келтирип шы2арыл2ан формулаларды тек 2ана 1пи7айы Зурылыс3а ийе кри- сталлар ушын Золланы72а болады.

§ et. Дебай 8ал те4лемеси 81м Грюнайзен формуласы

* ал те4лемеси деп Затты денени4 к5леми V , басымы p 81м температурасы T арасында2ы Затнасты айтады. Те4лемени келтирип шы2ар2анда термодинамиканы4

$$p = -(\partial @ / \partial V)_T \quad (IV-rt)$$

те4лемеси тийкарында ж6ргизиледи. Еркин энергия сыпатында $(IV-r0)$ -а4латпадан пайдаланамыз`

$$@ (T) = E' + k_0 T \sum_{k,s} \ln [1 - \exp(-\frac{\hbar \omega^s(k)}{k_0 T})].$$

Жийилик бойынша Дебай б5листирили7ин есап3а алып $(IV-r0)$ -сумманы т5мендеги интеграл менен алмастырамыз`

$$\begin{aligned} @ &= E_0 + k_0 T \frac{3V}{2p^2 v^3} \int_0^{\omega_m} [q - \exp(-\hbar \omega / k_0 T)] \omega^w d\omega = \\ &= E_0 + o N k_0 T (T/T_D)^e \int_0^{T_D/T} \ln(q - \exp(-x)) x^w dx. \end{aligned} \quad (IV-ry)$$

Бул а4латпада тербелислерди4 шеклик жийилиги ω_m 81м Дебай температурасы арасында2ы байланыс $T_D = \hbar \omega / k_0$ ар3алы берилген. $(IV-rt)$ тен ту7ынды аламыз 81м Дебай температурасы менен шеклек жийилик к5лем V ны4 функциясы деп болжай-мыз`

$$p = -\partial E_0 / \partial V - e N k_0 T D \frac{T_D}{T} \frac{1}{T_D} (\partial T_D / \partial V). \quad (IV-ru)$$

Бул жерде $D = D(z)$ Дебай функциясы. %з гезегинде

$$D(z) = (e/z^e) \int_0^z \frac{x^3}{\exp x - 1} dx. \quad (IV-ri)$$

Гармоникалы3 жазынласы7да $dT_D / dV = 0$ екенлигин 81м тербелислер ангармонизмини4 $dT_D / dV < 0$ алып келету2ынлы2ын к5рсети7ге болады. Грюнайзен ту-разлысы деп температурадан 21резсиз бол2ан т5мендеги Затнасты айтамыз`

$$g_G = - (V/T_D) (dT_D / dV) = - (d\omega_m / \omega_m) / (dV / V) = - (d \ln \omega_m / d \ln V) > 0. \quad (IV-ro)$$

Гармоникалы3 жазынласы7да $g_G = 0$. Температуранан 21резли бол2ан ишки энергияны4 б5лими $E_T = e N k_0 T D \frac{T_D}{T}$ бол2анлы3тан Дебай 8ал те4лемеси т5мендегидей т6рге ийе болады`

$$p = - \frac{\partial E_0}{\partial V} + g_G \frac{1}{V} E_T. \quad (IV-t0)$$

Бул жерде $\frac{\partial E_0}{\partial V}$ температурадан 21резсиз.

$(IV-t0)$ ден сызы3лы ке4ейи7 коэффициенти α 81м изотермалы3 зысылы7шылы3 к арасында2ы байланысты т1риплейту2ын **Грюнайзен формуласын**

алына болады. $(IV-t_0)$ ди температура бойынша дифференциаллап $81м$ $(IV-q_i)$ ди есепте алып

$$\left(\frac{dp}{dT}\right)_V = g_G (c_v/V) \quad (IV-tq)$$

алатпасын аламыз.

Келесі коэффициенті менен изотермалық жысылышылық коэффициентлерін киргиземіз:

$$\alpha = \frac{1}{3V} \left(\frac{dV}{dT}\right)_p = \frac{1}{3V} \left(\frac{dp/dT}{dp/dT}\right)_V = - \frac{1}{3} \left(\frac{dV}{dp}\right)_T \frac{1}{V} \left(\frac{dp}{dT}\right)_V, \quad (IV-tw)$$

$$\kappa = - \frac{1}{V} \left(\frac{dV}{dp}\right)_T.$$

Усы екі алатпа тийкарында Грюнайзен формуласын аламыз:

$$\alpha = \frac{1}{3} \frac{kg_G c_v}{V}. \quad (IV-te)$$

Жоғары басымларда кристаллардың жысылышылығын изерттеуге арзалау g_G Грюнайзен тұрақтысының мәнісін анықтап, оны $(IV-te)$ жердеінде есептеу жолы менен анықтанған шамасы менен салыстыруға мүмкін. Кубтық кристаллар үшін жақсы сәйкеслік алынады. Төменде айырым заттар үшін Грюнайзен тұрақтыларының мәнісін берілген:

Зат	Есептен алынған мәні	Эксперимент	Зат	Есептен алынған мәні	Эксперимент
Na	1.25	1.50	Ni	1.88	1.90
K	1.34	2.32	NaCl	1.63	1.52
Ag	1.60	1.40	KCl	1.60	1.26
Co	1.87	1.80			

§ еу. Фазалық өткізгіштердің кристаллардың симметриясы

Жоғарыда кристаллардың тербеліс спектрінің термодинамикалық сипаттамаларына байланысты фазалық өткізгіштердің тийікарғы айырмашылықтары келіп шығады. Термодинамикалық параметрлер өзгергенде кристалдың құрылысы білкен өзгерістерге ұшырайтуын біл фазалардың сипаттамалары тәуелділігі өзгеретуін біл-ринші келі фазалық өткізгіштер талқыланды. Бундай жағдайларда бір бирине өткізгіштер фазалардың атомдық-кристалдық құрылысы арасында белгілі бір корреляцияның болуы да, болмауы да мүмкін. Биринші келі фазалық өткізгіштерінде кристалдың симметриясының (фазалық теңсалмақтық сызығының екі келіріндегі кристалдың атомдық-кристалдық құрылысы ямаса оның симметриясы жағдайында келіп етілмекте) Залай өзгеретуінлігі жағдайында анық айтылуға мүмкін емес.

Біз енді кристалдың атомдық құрылысы келісі өзгеріске ұшырайтуын фазалық өткізгіштер жағдайында келіп етіміз. Бундай жағдайларда екі фазаның да құрылысын біл

термодинамикалы3 потенциалларын т1рипле7 м6мкин. Екинши 17лад фазалы3 5ти7леринде атомлы3 Зурылыс 6зликсиз, ал кристалды4 симметриясы секири7 менен 5згереді. Усыны4 менен бирге кристалды4 симметриясыны4 6зликсиз 5згери7и м6мкин емес екенлиги атап 5теміз. Мысалы кублы3 Зурылыста2ы атомларды4 киши а7ысы7лары тетрагоналлы3 ямаса ромбоэдрлік майысы72а алып келеді, я2ный кублы3 симметрия бирден жо2алады. Солай етип екинши 17лад фазалы3 5ти7 нозатында еки фазаны4 Зурылысы да. 8алы да бирдей болады. Ал биринши 17лад фазалы3 5ти7инде болса 81р 3ыйлы Зурылыс3а 81м 31сийетлерге ийе бол2ан еки фаза те4 салма3лы3та турады.

Бир фазаны4 симметриясыны4 екинши фазаны4 симметриясыны4 подгруппасы болату2ынлы2ы екинши 17лад фазалы3 5ти7лерини4 е4 18мийетли 5згешелигини4 бири болып табылады. Себеби атомлар а7ыс3анда тек 2ана айырым симметрия элементлери жо2алып, бас3алары са3ланып Залады. Симметриясы жо3ары бол2ан фаза 1детте жо3ары температуралы фаза болып табылады. Усыны4 менен бирге е4 жо3ары симметриялы фазада нолге те4 бол2ан, ал симметрия т5менлеген сайын нолден баслап белгили бир шекке ийе м1ниске шекем 5сету2ын базы бир шама бар болады (бул шаманы 5ти7 параметри ямаса т1ртип параметри деп те атайды). Соны4 менен бирге 5ти7 параметрини4 5згеріси фазалы3 5ти7деги симметрияны4 5згерісин т1рипле7 ушын толы3 жеткилики болады. Термодинамикалы3 потенциалды4 усы параметрден 21резилигин табы7 еки фазаны да толы3 т1рипле7ге м6мкиншилик береді. Те4салма3лы3 фазаны4 Зурылысы менен термодинамикалы3 потенциалды термодинамикалы3 потенциалды4 минимумын табы7 ар3алы 1мелге асырылады.

Мысал ретінде триглицинсульфат кристалында2ы м6мкин бол2ан ферроэлектрик фазалы3 5ти7ди Зараймыз [Триглицинсульфат $(\text{NH}_4\text{CH}_2\text{COOH}) \cdot \text{Y}_w\text{SO}_4$ Кюри температурасы $t_0^\circ\text{C}$ бол2ан ферроэлектрик болып табылады. Кюри нозатынан жо3ары температураларда триглицинсульфат моноклин п1нжерге ийе болып P_{wq}/m симметрияны4 ке4исликтеги топарына киреді. Ферроэлектрик фазалы3 5ти7 т1ртип-бийт1ртип типіндеги 5ти7 болып табылады 81м 5жире температураларында да элементар 3утыша моноклинлік болып Залады]. Бундай кристалларда электр поляризациясы векторы **P** 5ти7 параметри болып табылады. Кристалды4 симметриясы термодинамикалы3 потенциал **Φ** ти4 **P** векторыны4 Зура7шыларына 21резилигине белгили бир шек Зояды. Кристалды4 симметриясы топарыны4 барлы3 т6рлендири7лерінде **Φ** ти4 5згермеслигине байланыслы ол P_i Зура7шыларыны4 инвариантлы3 комбинацияларыны4 функциясы болып табылады.

Триглицинсульфатты4 жо3ары температуралы фазасыны4 симметриясыны4 нозатлы3 топары $C_{wh} = w/m$. z к5шері екинши т1ртипли симметрия к5шері ба2ытында ба2ытлан2ан. Бундай жа2дайда поляризация векторыны4 Зура7шыларыны4 т5рт инвариант комбинацияларына ийе боламыз $P_x^2, P_y^2, P_x P_y$ 81м P_z^2 . Солай етип кристалды4 симметриясынан термодинамикалы3 потенциалды4 поляризациядан 21резилигини4 мынадай болату2ынлы2ын к5реміз

$$\Phi = \Phi(P_x^2, P_y^2, P_x P_y, P_z^2, T, p). \quad (\text{IV-tr})$$

Бул жерде T температура, p басым. Φ ти4 бас3а шамалардан 21резилигин киши деп есаплап итибар2а алмаймыз (мысалы деформация 81м т.б.). (IV-tr)-а4латпада симметрияны4 бери7и керек бол2ан барлы3 информациялар бар. Енди (IV-tr)-а4латпаны4 минимум болы7 м1селесин шешемиз. ЖоЗары температуралы фазада минимумны4 $P = 0$ ге с1йкес келету2ынлы2ын пайдаланамыз 81м биринши 17лад фазалы3 5ти7и орын алады деп есаплаймыз. Сонлы3тан фазалы3 но3ат 1тирапында P ны4 барлы3 Зура7шылары киши болып, Φ ти инвариант комбинацияларды4 д1режелери бойынша жаямыз. Д1слеп инвариантлар бойынша сызы3лы (P_i бойынша квадратлы3) бол2ан а2залар менен шекленемиз`

$$\Phi = \Phi_0(T, p) + A_{qq}(T, p) P_x^2 + wA_{qw}(T, p) P_x P_y + A_{ww}(T, p) P_y^2 + A_{ee}(T, p) P_z^2. \quad (IV-tt)$$

ЖоЗары температуралы фазада 81м фазалы3 5ти7 но3атында (IV-tt) ти4 минимумы $P_i = 0$ но3атына с1йкес келеди, я2ный P_x, P_y, P_z лер бойынша квадратлы3 форма о4 м1ниске ийе болы7ы керек. Сонлы3тан жоЗары температуралы фазада 81м 5ти7 но3атында

$$A_{qq} \geq 0, \quad A_{qq}A_{ww} \geq 0, \quad A_{ee} \geq 0 \quad (IV-ty)$$

те4сизликлерини4 орынланы7ы керек.

Фазалы3 5ти7 но3атында бул те4сизликлерди4 бире7и те4ликке айланы7ы керек. Бундай болма2анда 5ти7 но3аты Засында барлы3 6ш те4сизлик орынлан2ан 81м фазалы3 5ти7 болма2ан болар еди. Т5менги температуралы фазада бул те4сизлик бузылады 81м термодинамикалы3 потенциалды4 минимумы нолден 5згеше бол2ан P_x, P_y лерде (егер екинши те4сизлик бузылса) ямаса P_z те (егер 6шинши те4сизлик бузылса) орын ал2ан болар еди.

Д1слеп A_{ee} коэффиценти4 белгисини4 5згерету2ын жа2дайды Зарайы3. (IV-ty) да2ы екинши те4сизлик т5менги температуралы фазада да орынланату2ын бол2анлы3тан термодинамикалы3 потенциалды4 минимумы $P_x = P_y = 0$ бол2ан жа2дай2а с1йкес келеди. Бул м1нислерди (IV-tr) ке 3ойып Φ ти P_z^2 бойынша екинши т1ртипли а2за2а шекемги д1лликте жайса3

$$\Phi = \Phi_0 + \alpha(T - T_c) P_z^2 + \frac{1}{2} \beta P_z^4 \quad (IV-tu)$$

а4латпасын аламыз. Бул жерде $A_{ee} = \alpha(T - T_c)$. α, β, T шамалары температура2а 1ззи байланы3ан. Сонлы3тан бул байланысты есап3а алмаймыз. Аны3лы3 ушын $\alpha > 0$ деп есаплаймыз, ал $\beta > 0$ деп болжаймыз ($\beta < 0$ биринши 17лад фазалы3 5ти7лерине с1йкес келеди). Бундай жа2дайда $T > T_c$ да (IV-tu)-а4латпаны4 минимумы $P_z = 0$ ге (жоЗары температуралы фаза), ал $T < T_c$ температураларында

$$P_z = \sqrt{\frac{a(T_c - T)}{b}} \quad (IV-ti)$$

2а с1йкес келеди, я2ный поляризация $T = T_c$ температурасынан баслап пайда болады 81м температура т5менлеген сайын 6зликсиз 5седи. Демек $T = T_c$ температурасында 8а3ый3атында да екинши 17лад фазалы3 5ти7и орын алады. Т5менги температуралы

фазаның нәтижелі топтары C_w - w топтары менен тіріленеді, ал теңсалмақтық фазаның термодинамикалық потенциалы

$$\Phi = \Phi_0 - \frac{a^2 (T_c - T)^2}{2b}$$

ақпараттары менен беріледі.

Энтропия $S = \partial\Phi/\partial T$ 5-ші нәтижесінде біздің бізгері (яғни екінші 17-лаң 5-ші жыллылығы нәтижесінде), ал жыллылық сыйымдылығы $^m c_p = \alpha^w T_c / \beta$ секиріп бізгері. Сонымен бірге 5-мен симметрияға ие фазда жоғары симметриялы фазаға Зарағанда жыллылық сыйымдылығы бізке 1-нәтижесінде ие. Диэлектрик Забылалығы (поляризацияланушылық) $\chi = (\partial^w \Phi / \partial P^w)^{-1} = w[\alpha(T - T_c) + \epsilon \beta P_c^2]^{-1}$. Жоғары температуралы фазда $\chi = w/\alpha(T - T_c)$ (Кюри-Вейс заңы), ал 5-менгі температуралы фазда $\chi = r/\alpha(T_c - T)$, яғни χ 5-ші температурасында шексіздікке айланады. Тап ұсындай фазалық 5-ші триглицинсульфатта 70°C да орын алады.

V бap. Кpисталлардың электpлик хәм оптикалық қасиеттеpi

§ 37. Кipисиў

Кpисталлардың электpлик қасиеттеpi деп электp поляpизациясы Зубылысы менен Зандай да байланысы бар Зубылыслардың жыйнағына айтады. Айырым жағдайларда бундай поляpизация сыртқы тісip астында емес, ал Зинен Зи (спонтан тәрде) болығы мбмкин. Басға жағдайларда поляpизация Зыздырығы, электp майданын тбсиприді, механикалық жбк тбсиприді 1-тілжесинде жбзеге келеді.

Физикалық кpисталлографияда кpисталлардың электpлик қасиеттеpi машжаласы салыстырмалы толық изертленілген машжалалардың биpи болып табылады. Ең дәлдік диэлектриктердің анизотропиясы менен байланысан қасиеттер теpе изертленді. Мысалы кpисталлардың диэлектрик сиңиргiшлiгi ϵ тензорлық шама болып табылады. Бундай жағдай диэлектрик Забылалығына, салыстырмалы электp 5-тілжiшлiкке 81м басға да қасиеттерге тийiсli.

Айырым диэлектрик кpисталларда спонтан поляpизацияны болығы изотроп кpисталларда бағланбайтуын пpоэлектpлик эффектi жбзеге келiгiн болдырады. Бұл Зубылыс кpисталды Зыздырғанда (ямаса сағынлатғанда) спонтан поляpизациясының Ззгерiгiне байланысly. Кpисталлардың салыстырмалы жаға классы болған ферроэлектриктер пpоэлектриктердің киши классарына киреди. Ферроэлектриктер ұшын кpисталдың доменлерге (спонтан поляpизацияланған областpа) бблiнiгiн тiн. Усы доменлiк Зурылыс ферроэлектриктердің физикалық қасиеттеpiнiң Ззгешелiгiн тiмийiнлейдi.

Пьезоэффект (механикалық тісipлер астында кpисталларда электp поляpизациясының пайда болығы ямаса сырттан тбсиприлген электp майданында кpисталлардың деформациясы) Зубылысы да кpисталлардың анизотропиясына байланысly.

§ еі . Кристалларды поляризациясы

Сырт3ы электр майданына Зойыл2ан диэлектрик поляризация2а ушырайды. Диэлектрикти4 ишиндеги электр майданыны4 керне7лиги \mathbf{E} ни4 оны4 поляризациясы \mathbf{P} ны есап3а ал2ан жа2дайда 2ана аны3ланы7ы м6мкин. \mathbf{E} 81м \mathbf{P} векторлары менен Затар диэлектрикли4 8алы электр индукциясы векторы \mathbf{D} менен т1риплениди. Усы \mathbf{D} , \mathbf{E} 81м \mathbf{P} векторлары арасында т5мендегидей те4ликлер менен аны3ланату2ын байланыслар бар`

$$\mathbf{P} = \alpha \mathbf{E}, \mathbf{D} = \mathbf{E} + \gamma \mathbf{P}, \mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E} \quad (\epsilon = 1 + \gamma \alpha). \quad (\text{V-l})$$

Бул а4латпаларда2ы α диэлектрикти4 полярлан2ышлы2ы, ϵ диэлектрикти4 диэлектриклик си4иргишлиги. Диэлектриклерди 5з ишине алату2ын денелерди4 ы3тыярлы жыйна2ы ушын электростатикалы3 майдан те4лемелерини4 толы3 системасы т5мендегидей т6рге ийе болады`

$$\mathbf{E} = -\text{grad}\phi, \quad \mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E}, \quad \text{Div} \mathbf{D} = \gamma \rho, \quad D_{\text{wn}} - D_{\text{in}} = \gamma \sigma. \quad (\text{V-w})$$

Бул жерде ϕ электр майданы потенциалы, ρ еркин электр зарядларыны4 к5лемлик ты2ызылы2ы, D_{wn} менен D_{in} индукция векторыны4 еки диэлектрик арасында2ы шегарада2ы нормал Зура7шылары, ал σ болса еркин электр зарядларыны4 усы беттеги ты2ызылы2ы.

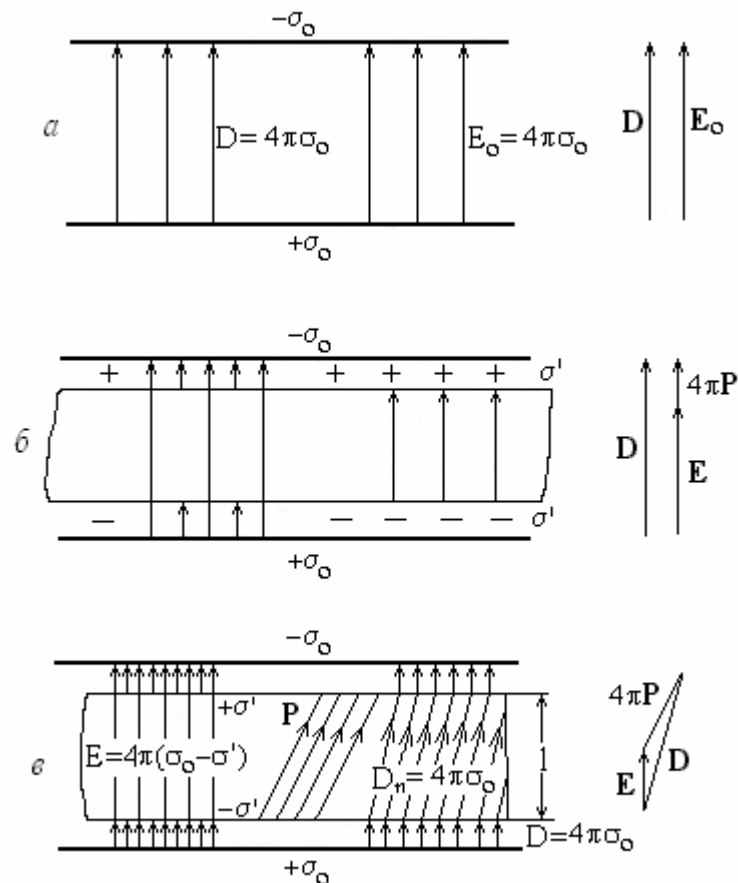
Изотроп орталы3лар ушын ϵ менен α скалярлар болып табылады. Бул шамалар еки поляр векторды байланыстырату2ын бол2анлы3тан кристалларда, соны4 менен бирге барлы3 анизотроп орталы3ларда екинши рангалы тензорлар болып табылады 81м ϵ_{ij} , α_{ij} ар3алы белгиленеди. \mathbf{D} , \mathbf{E} 81м \mathbf{P} векторлары арасында2ы байланыслар етс67ретте келтирилген. Бул с67ретте диэлектрикти4 бетине белгиси еркин зарядларды4 белгисине Зарама-Зарсы зарядларды4 жыйналату2ынлы2ы к5ринип тур. Усы жа2дайды 81м (V-l) ди Занаатландыры7 з1р6рлигин есап3а алып диэлектрикти4 ишинде \mathbf{P} векторыны4 ба2ытын терис белгиге ийе зарядлардан о4 белгиге ийе зарядлар2а Зарай аламыз.

Онсaгерди4 симметрия принципине с1йкес статикалы3 электр майданында магнит майданы болма2ан жа2дайларда ϵ_{ij} 81м α_{ij} тензорлары симметриялы3 тензорлар болып табылады.

Кристалларда улы7ма жа2дайларда \mathbf{D} 81м \mathbf{E} векторларыны4 ба2ытлары 5з ара параллел емес бол2анлы3тан оптикада2ы сыя3лы усы векторлар ба2ытында2ы ϵ_E 81м ϵ_D диэлектриклик си4иргишлери т6синиклерин киргизи7имиз м6мкин. ϵ_E шамасы \mathbf{E} векторыны4 усы вектор2а т6сирлген \mathbf{D} ны4 проекциясынан неше есе 3ыс3а екенлиги а4артады. Тап сол сыя3лы ϵ_D шамасы \mathbf{D} векторыны4 усы вектор ба2ытында2ы \mathbf{E} ни4 проекциясынын неше есе узын екенлигин а4латады.

Экспериментте ϵ_E шамасы 5лшенеди. Бул шама ϵ_l , ϵ_w 8м ϵ_e бас диэлектриклик си4иргишликлерди4 м1нислери 81м \mathbf{E} векторыны4 ба2ытла7шы косинуслары менен былайынша байланыс3ан`

$$\epsilon_E = c_l^w \epsilon_l + c_w^w \epsilon_w + c_e^w \epsilon_e. \quad (\text{V-e})$$



et-c67рет. Вакуумдаги (а), изотроп диэлектриктеги (б) 81м конденсатор астарлары арасында орналастырыл2ан анизотропиялы3 диэлектрик пластинада2ы (в)

D, E 81м **гПP** векторлары. **σ** 81м **σ'** лар еркин 81м поляризациялан2ан (байланыс3ан) зарядларды4 ты2ызылы2ы.

Атомлар менен молекулаларды4 поляризациясы процессин Зара2анда (микро-процесслерди Зара2анда) ишки ямаса т1сир ети7ши электр майданы т6синиги блкен 18мийетке ийе. Себеби макроскопиялы3 Зарал2анда атомлы3 Зурылысты есап3а алмайту2ын электр майданыны4 керне7лиги **E** н1зерде тutyлады. Атомлар менен молекулаларды4 поляризациясы бул майдан ар3алы аны3ланбай, ишки т1сир ети7ши майдан @ ар3алы аны3ланады.

! ззи поляризация2а ушырайту2ын изотроп диэлектриклик орталы3 ушын Лоренц жа3ынласы7ы дурыс н1тийже береді`

$$@ = \mathbf{E} + \frac{4p}{3} \mathbf{P}. \quad (\text{V-r})$$

Бундай жа3ынласы7да Клаузиус-Мосотти формуласы дурыс н1тийже береді. Бул формула диэлектрикти4 диэлектриклик си4иргишлигин айырым микроб5лекшени4 полярлан2ышлы2ы η менен былай байланыстырады`

$$\frac{M}{r} \frac{e-1}{e+2} = \frac{4p}{3} N_0 \eta. \quad (\text{V-t})$$

Бул формуладагы M молекулалық салмақ, ρ диэлектриктің тығыздығы, N_0 Авогадро саны. Кейінгі аялатпаның оң тәріпін молярлық поляризация деп атайды.

§ ео. Поляризацияның тәріптері

Ферроэлектрик қасиетке иіе емес диэлектриктердегі поляризацияның төрт түріге бөлінеді:

а) электронлардың ядроларға салыстырғандағы ағысына байланысты болған поляризация (электронлық ағыс поляризациясы)-

б) кристаллың пішінінде ионларының бір біріне салыстырғандағы ағысына байланысты поляризация (ионлық ағыс поляризациясы)-

в) кристалдың зурамындағы тұрақты диполь моменттерінің бағыттарының өзгерісіне байланысты поляризация (жылжылыс ориентациялық поляризациясы)-

г) ізгі байланысқан ионлардың қозғалысына байланысты болған поляризация (жылжылыс ионлық поляризациясы).

Поляризацияның кейінгі екі түрі ідетте релаксациялық поляризациялар деп атайды.

Электронлық ағыс поляризациясы барлық диэлектриктер үшін ұлымыз зұбылыс болып табылады. Бул поляризация атом ямаса иондағы ізгі байланысқан электронлардың серпімді ағысының нәтижесінде жүзеге келді. Электронлық ағыс поляризациясының орнағы үшін зәрір болған қозғалыс жақтылық тербелістерінің ірісі менен барабар $81\text{м} \cdot 10^{-17} - 10^{-15}$ секундты зұрайды.

Диэлектриктің диэлектрик сипатқислигі ϵ ұлымы жағдайларда поляризацияның ірісі зыйлы поляризациясы менен байланысқан болығы мбмкін. Бірақ оптикалық жийіліктер обласында ϵ дерлік толығы менен электронлық поляриланғышлық пенен анызланады. Бул жағдайда $n^2 = \epsilon$ (n сынық кәсеткіші) ірім ($V-t$) формуласы бір бірілік кәлем үшін төмендегідей түріге иіе болады:

$$\frac{n^2 - 1}{n^2 + 2} = \frac{4\pi}{3} N_i \eta_i. \quad (V-y)$$

Бул аялатпада N_i кәлем бірілігіндегі i -сорттағы атомлар саны, η_i i -атомның электронлық поляриланғышлығы.

(V-y) формула жәрідеінде анызланған сынық кәсеткіші n ді пайдаланып электронлық поляриланғышлық η ның мәнсінің діл мәнсінің есептеуі мбмкін. Бул шаманың мәнсі атомлардың радиусының кубына, яғни $\sim 10^{-30} \text{ см}^3$ за тең.

Поляр емес молекулалардан тұратынын кристалларда (алмаз, нафталин, парафин) таза түрдегі электронлық поляризация базланады. Бундай материалларда барлық жийіліктерде де $n^2 = \epsilon$ теңлігі орынланады.

Ионлық ағыс поляризациясы тәрірінен ионлық кристалларда (ионлық байланыс орын алатынын кристалларда) базланады. Бундай кристалларда ионлық поляризация менен бір затарда электронлық ағыс поляризациясы да базланады. Бірақ бул жағдай тәрірініде бір затар ионлық кристаллардың диэлектрик сипатқислигін төсіндіріне мбмкін емес. Мысалы, хлорлы натрий кристаллы үшін

$n = 1/t$, ($n^w = \epsilon_\infty = w.wt$). Ал статикалыз диэлектриклик си4иргишлик $\epsilon_s = t.yw$. Статикалыз 81м оптикалыз диэлектриклик си4иргишликлер арасында2ы бундай айырманы ионлыз а7ысы7 поляризациясы менен байланыстыры7 керек.

§ 10. Электр 5ткизгишлик

Сызызлы диэлектрик кристаллар тийкарынан ионлыз 5ткизгишликке ийе болады (меншикли 81м Зосымталыз).

К5п санлы кристалларда2ы 5ткизгишикти изертле7 тийкар2ы то3 тас7шыларды4 зарядлары бирдей бол2анда киши 5лшемли ионлар, ал 81р 3ыйлы заряд3а ийе шама менен бирдей 5лшемли ионлар бар жа2дайларда е4 киши заряд3а ийе ионлар екенлиги к5рсетеди. Мысалы NaCl кристалында тийкар2ы то3 тасы7шылар Na^+ ионы, ал $PbCl_w$ кристалында Cl^- екенлиги к5рсетеди. Айырым кристалларда электр 5ткизгишлик еки белгиге ийе ионлар2а да байланысly (мысалы PbI_w кристаллы). Ал жоЗары температураларда то3ты тасы72а 81р Зандай заряд3а ийе ионларды4 барлы2ы да Затнасады (мысалы $u00^\circ C$ дан жоЗары температураларда NaCl, Na@ кристалларында Cl^- 81м @⁻ ионлары да то3 тасы72а Затнаса баслайды).

К6шли электр майданларында ионлыз 5ткизгишликке электронлыз 5ткизгишлик Зосылады. Бундай эффект кварцта, тас дузында, бас3а да кристалларда табылды.

1 см^е к5лемдеги электр майданы т1сиринде Зоз2алату2ын б5лекшелер саны n дана, 81р бир б5лекшени4 заряды e ге те4, ал Зоз2ал2ышлы2ы χ болса, онда 5ткизгишлик σ ны4 шамасы былай есапланады

$$\sigma = ne\chi. \quad (V-u)$$

Ионлыз кристалларда электр 5ткизгишлик кристаллыз п1нжере ионларыны4 Зоз2алысы менен байланысly болы7ы да м6мкин. Бундай электр 5ткизгишлик меншикли 5ткизгишлик деп аталады 81м жоЗары температураларда жа3сы ба3ланады. Соны4 менен бирге ионлыз кристалларды4 электр 5ткизгишлиги Зосымта ионларды4 Зоз2алысы менен байланысly болы7ы м6мкин. Усындай ионлар кристалды4 Зосымталы 5ткизгишлигин т1мийинлейди. Бундай 5ткизгишлик салыстырмалы т5мен температураларда ай3ын ба3ланады. К5пшилик жа2дайларда бир кристалда электр 5ткизгишлик п1нжере ионлары менен де, Зосымта ионлар менен де жбзеге келеди. Ионлыз емес кристаллар (мысалы молекулалыз кристаллар) тийкарынан Зосымта электр 5ткизгишликке ийе болады.

Кристалларда2ы ионларды4 Зоз2алысы еки жол менен 1мелге асады

а) олар п1нжерени4 т6йинлери арасында Френкель бойынша дефектлерди пайда ети7 менен Зоз2алады.

б) олар ийеленбеген т61инлер ар3алы секирип Зоз2алады (Шоттки бойынша дефектлер), ионларды4 бундай Зоз2алысы тесикшелерди4 Зоз2алысы сыпатында Заралады.

Еки т6рли электр 5ткизгишлик те

$$\sigma = Ae^{-B/T} \quad (V-i)$$

а4латпасы менен а4латылады. Бул а4латпада2ы В активация энергиясы деп аталады 81м температура2а 21резли емес. В шамасы кристалда2ы ионны4 энергиясы 81м бир тура3лы 8алдан екинши тура3лы 8ал2а к5шири7 ушын з1р6р бол2ан энергия2а те4.

ЖоЗарыда кристалларды4 жоЗары температураларда меншикли 5ткизгишликке, ал т5менги температураларда Зосымталы 5ткизгишликке ийе болату2ынлы2ы ай-тыл2ан еди. Бул жа2дай

$$\sigma = A_i e^{-B_1/T} + A_w e^{-B_2/T} \quad (V-o)$$

формуласы менен аны3ла7 з1р6рлигин келтирип шы2арады. Бул а4латпада2ы l индекси п1нжере ионларына, ал w индекси Зосымта ионлар2а тийисли. Бул а4латпадан В_i активация энергиясыны4 В_w активация энергиясынан 6ткен екенлиги к5ринип тур.

Ионлы3 емес кристалларды4 электр 5ткизгишлиги

$$\ln \sigma = A - B/T \quad (V-q0)$$

формуласы менен т1рипенеди. Бул формула (V-i) бенен с1йкес келеди. Бул 5ткизгишлик к5пшилик жа2дайларда Зосымта ионлар2а байланысly. Кварц ушын электр 5ткизгишлик с к5шері ба2ытында (оптикалы3 к5шер) о2ан перпендикуляр ба2ытта2ыдан арты3 (активация энергиясы с1йкес 0.11 81м q.ew эв 3а те4). Кварцты4 салыстырмалы Зарсылы2ы оптикалы3 к5шер ба2ытнда q0^{qf} ке, ал перпендикуляр ба2ытта (шама менен) q0^{qv} ом*см ге те4. t00⁰С температурада кварцты4 Зарсылы2ы шама менен бес т1ртипке т5менлейди. Бул кристалда2ы бир зарядлы Зосымта Na, K, L4 ионлары тийкар2ы то3 тасы7шылар болып табылады.

§ rq. Диэлектриклик жо2алты7лар

%згермели электр майданында диэлектриклер 1детте 3ызады. Қыздыры7 ушын жумсалату2ын 5згермели то3ты **диэлектриклик жо2алы7лар** деп аталады. Толы3 диэлектриклик жо2алы7 тура3лы керне7ге с1йкес кели7ши 5ткизгишлик жо2алы7ынан 81м диэлектриктеги а7ысы7 то2ыны4 актив Зура7шысы менен байланысly бол2ан жо2алы7ды4 Зосындысынан турады.

Солай етип диэлектриклик жо2алы7лар поляризацияны4 орна7ы менен байланысly болып шы2ады. Бира3 электронлы3 81м ионлы3 а7ысы7ларды4 тез 1мелге асату2ынлы2ына байланысly электр майданыны4 энергиясыны4 сезилерликтей жо2алы7ына алып келмейди. Усындай поляризация2а ийе кристалларда2ы диэлектриклик жо2алы7лар ж6д1 аз.

Жыллылы3 Зоз2алыслары н1тийжесінде 1мелге асату2ын поляризация2а ийе кристалларда (жыллылы3 ориентациялы3 81м жыллылы3 ионлы3) поляризацияны4 орна7ы абсорбциялы3 то3лар менен байланысly. %згермели керне7лерде абсорбциялы3 то3лар еки Зура7шыдан турады` бире7и (j_a) т6сирилген керне7 менен бир фаза2а ийе болып то3ты4 актив Зура7шысын пайда етеди, екиншиси (j_п) керне7ден фазасы бойынша π/w шамасына алдыда жбрету2ын то3ты т1риплейди 81м то3ты4 реактив (сыйымлылы3) Зура7шысы болып табылады. Солай етип диэлектрикте поляризация

1стелик пенен орнайту2ын болса 5згермели майданда 5ткизгишлик жо3 бол2ан жа2дайларда да диэлектриклик жо2алы7лар ба3ланады.

§ гw. Пироэлектриклик Зубылыслар

Айырым кристаллы3 денелерде 3ыздыр2анда электр зарядыны4 пайда болату2ынлы2ы (бир т1рпини4 о4, ал екинши т1репини4 терис заряд пенен зарядланату2ынлы2ы) к5п 7а3ытлардан бери белгили. Бул Зубылыс **пироэлектрлик** деп аталады. К5п 7а3ытлар да7амында турмалин кристаллы пироэлектрлик кристал сыпатында изертленип келди. Кейинирек пироэлектрлик 31сийетке барлы3 он поляр класс3а (q, w, e, r, y, m, mmw, em, gmm, ymm) кри7ши диэлектриклерди4 ийе болы7ыны4 кереклиги аны3ланды.

Пироэлектриклик 31сийетке спонтан поляризацияланату2ын барлы3 кристаллар ийе, ал спонтан поляризацияны4 температура2а байланыслы 5згери7и **пироэлектрлик эффект** деп аталады.

Пироэффектти т1риплейту2ын термодинамикалы3 Затнасларды тал3ыла7 кери эффектти4 орын алату2ынлы2ын к5рсетеди` кристалды4 спонтан поляризациясын 5згерти7ши электр майданы т6скенде оны4 температурасыны4 5згери7и керек. Бул эффект электркалориялы3 эффект деп аталады.

К5п 7а3ытлар да7амында пироэлектрлик 81м электрокалориялы3 эффектлер 3ызы3лы физикалы3 Зубылыслар сыпатында Заралып келди 81м 1мелде пайдаланыл2ан жо3. Себеби бул Зубылыслар тийкарынан сызы3лы пироэлектриклерде изертленилди.

Пироэлектриклик 81м электркалориялы3 эффектлерге 3ызы2ы7шылы3 ферроэлектрик кристалларда ба3ланату2ын 31сийетлерди4 18мийетлигине (спонтан поляризацияны4 температура2а 21резлилиги, фазалы3 айланыслар, ферроэлектриклик фазалы3 айланысты4 н1тийжесинде кристалларды4 доменлерге б5лини7и 81м усы2ын байланыслы бол2ан сызы3лы емес физикалы3 31сийетлер) байланыслы бирден артты. * 1зирги 7а3ытлары пироэлектрлик кристаллар инфра3ызыл нурланы7ларды сезгир Забылла2ышларда, температураны4 5згери7ин 5лше7ши 1сбапларда, жылылы3 энергиясын электр энергиясына айландыры7шы Зурылысларда ке4нен Золланылады.

Пироэлектрлик эффект те4лемеси температура mT шамасына 5згергендеги спонтан поляризацияны4 5сими mP_s ти т1риплейди. Биринши жа3ынла7да mP_s 81м mT шамалары арасында сызы3лы байланыс орын алады`

$${}^mP_s = p {}^mT. \quad (V-qq)$$

Бул а4латпада p пироэлектрлик коэффициент. T менен P_s ти4 шексиз киши 5симин алса3`

$$\partial P_s / \partial T = p. \quad (V-qw)$$

Температура2а байланыслы P_s ти4 5згери7и еки себепке байланыслы болады. Биринши гезекте температура 5згергенде кристал 5зини4 5лшемлери 5згертеди` 3ысылады ямаса ке4ейеди. Демек температурны4 5згери7и менен кристалды4 Зурылысында 5згерислер болма2ан жа2дайда да кристалды4 спонтан поляризациясы

5згериске ушырайды. Себеби спонтан поляризация2а алып кели7ши кристалды4 к5лем бирлигиндеги зарядлар му2дары менен диполлар моментлери 5згериске ушырайды. Сонлы3тан пироэлектрлик эффектте кристалды4 жыллылы3 ке4ейи7ине (я2ный деформациясына) байланысly да б5лим болату2ынлы2ы т6синикли. Пироэлектрлик эффектти4 деформация2а байланысly бол2ан б5леги (бул б5лектн пьезоэлектрлик б5леги деп та атаймыз) **екинши** ямаса **жал2ан** пироэлектрлик эффект деп атаймыз. Бул б5лектн т1риплейту2ын коэффициентти p'' ар3алы белгилеймиз.

Д1слепки 7а3ытлары пироэлектрлик эффектти толы2ы менен екнши пироэлектрлик эффект пенен байланысly деп есаплады. Бира3 кейинирек жылылы3 ке4ейи7и болма2ан жа2дайда да (кристал 3ысып 3ойыл2ан жа2дайларда да) пироэлектрлик эффектти4 ба3ланату2ынлы2ы аны3ланда. Кристалды4 деформациясына байланысly болма2ан пироэффектти4 б5лимин биринши ямаса 8а3ый3ый пироэлектрлик эффект деп атаймыз 81м p' 81рипи менен белгилеймиз. Сызы3лы пироэлектриклерде 8а3ый3ый пироэффект толы3 эффектти4 $w-t$ процентин 2ана 3урайды.

Биринши 81м екнши пироэффектлерге б5линген пироэффект те4лемесин енди былай жазамыз`

$${}^mP_s = (p' + p'') {}^mT = p {}^mT. \quad (V-qe)$$

mP_s векторлы3 шама бол2анлы3тан p , p' , p'' лер де векторлы3 шама болып табылады.

Сызы3лы диэлектриклерде 5жире температураларында 1детте p температурадан дерлик 21резли емес. p ны4 абсолют м1ниси бир электростатикалы3 бирликке жа3ын. Мысалы турмалин ушын $p = -q.e$ СГСЭ бирлигине те4. Турмалинни4 поляризацияланы7ы ушын к5ргизбели мысал келтири7 м6мкин. Пироэлектрлик к5шерине перпендикуляр етип кесилген 3алы4лы2ы 0.4 см бол2ан турмалин $q0$ градус3а 3ыздырыл2анда шама менен $t \cdot q0^{-0}$ к/мс^w электр зарядын топлайды, ал пластинка бетлери арасында2ы потенциаллар айырмасы $qw00$ вольттей болады.

Электрокалориялы3 эффект т5мендегидей те4леме менен т1риплениди`

$${}^mT = {}^{\%} {}^mE \quad (V-qr)$$

ямаса дифференциал т6рде

$${}^{\%} = \partial T / \partial E. \quad (V-qt)$$

${}^{\%}$ электркалориялы3 эффект коэффициентн.

${}^{\%}$ 81м p коэффициентлери арасында2ы байланысты а4сат аны3ла72а болады.

P_s спонтан поляризация2а ийе пироэффектти термодинамикалы3 жа3тан 3ара2анымызда усы P_s ти4 5згериси тек 2ана кристалды4 белгили бир му2дарда2ы жылылы3 ушлап туры7ына т1сир етеди деп есаплаймыз. Бул жа2дайда кристалды4 ишки энергиясы 5згерисииз 3алады. Сонлы3тан

$$dU = 0 = EdP + TdS, \quad T = -EdP/dS, \quad (V-qy)$$

$$\frac{\partial T}{\partial E} = -\frac{\partial P}{\partial S} = -\frac{\partial P}{\partial T} \frac{\partial T}{\partial S}. \quad (V-qu)$$

Бул алатпалардагы S энтропия. $\frac{dT}{dT} = \alpha$, $\frac{dP}{dT} = \rho$ болганлыктан ($dS = dQ/T$, $dQ = dT\rho J$ (ρ тыгызлык, c кристалдык жылылык сыйымлылык, J жылылыктык механикалык эквиваленти). Сондуктан

$$\alpha = -\rho T / \rho c J. \quad (V-q)$$

Есаплар бойынша q мм болган турмалин кристаллы e_0 в кернеу тесирленгенде температурасын $t \cdot 10^{-1}$ градусга өзгөртөт.

§ ге. Пьезоэлектрик эффект жана электрострикция

Пьезоэлектрик эффект деп механикалык кернеу (деформация) менен электр майданын (индукция, поляризация) сызылы (пропорционалдык) байланыс табылыларды жыйнаган айтамыз.

Механикалык кернеулер тензорун t_{ik} , деформацияларды ϵ_{ik} , электр майданынын кернеулигин E , поляризацияны P ($P = D/r\pi$) аркылуу белгилеймиз. Сонда пьезоэффект теңдемелери төмөндөгидей түрде ийе болот:

$$\begin{aligned} P_n &= d_{njl} \epsilon_{jl}, & r_{ij} &= d_{mij}, \\ P_n &= e_{nij} r_{ij}, & \epsilon_{jl} &= -e_{mjl} E_m, \\ E_m &= -h_{mij} r_{ij}, & \epsilon_{jl} &= -h_{njl} P_n, \\ E_m &= -g_{mij} \epsilon_{jl}, & r_{ij} &= g_{njl} P_n. \end{aligned} \quad (V-q)$$

d , e , g жана h шамалары e -рангалы поляризация тензор болуп табылат жана пьезоэлектрик коэффициенттер деп аталат. $(V-q)$ деген шартта менен ошол шарттагы баага бойынша жазылган теңдемелер сүйкөс түрүндө жана кернеу пьезоэффекттерди тиргизет.

СГСЕ системасында e жана h коэффициенттери электр поляризациясы боюнча бирдиктерине ийе ($\text{см}^{-q/w} \cdot \text{г}^{q/w} \cdot \text{с}^{-q}$), ал g менен d коэффициенттери кернеу боюнча бирдиктерине ийе ($\text{см}^{q/w} \cdot \text{г}^{-q/w} \cdot \text{с}$).

Тизмелер аркылуу кристалдык эки бети туйушкан жана ямаса туйушкан болушу мүмкүн. Егер кристалдык (пластинканын) σ' пьезополяризацияланган заряддар шыктатуунун эки бети ыңгайлуу пенен тутастырылган жана кристалдык ыңгайлуу орталыкта жайгашкан болса туйушкан деп эсептейбиз. Бетке σ_0 келген эркин заряд σ_0 жана ол шартта компенсацияланган σ' шамасы жагынан тең, ал жагылары менен Зарама-Зарсы $-\sigma_0 = \sigma'$. Кристалдык эки бети туйушкан болса ямаса кристал тоо ыңгайлуу орталыкта жайгашкан болса кристалдык туйушкан деп эсептейбиз жана бул жагдайда $P = \sigma'$. Бул жагдайда электр индукциясы $D = 0$ (кристалда эркин заряддар жок). σ' байланышкан заряддары пластинка ичинде $E = -\pi \sigma' / \epsilon$ майданын пайда кылат (ϵ кристалдык диэлектриклик сиңиргичлиги).

Кернеу пьезоэффектте P деп эркин заряддардык беттик тыгызлык σ_0 деген болот. Бундай жагдайда кристал туйушкан. Сырткы электр майданы E берилсе кристал туйушкан болуп табылат (батарея шартта туйушкан).

е-рангалы пьезоэлектрик тензорлары d , e , g $81m$ h лар еки индекс бойынша (екинши $81m$ бшинши) симметрияға ийе болғанлыктан улыма жағдайларда w емес, ал q 21 резсиз Зурағышыларға ийе болады. Нолге тең емес барлық Зурағышылар симметрия орайына ийе емес кристалларда 2ана болады (gew классы бұл жағдайға кирмейди, бундай кристалларда симметриясына байланысты пьезоэлектрик коэффициентлер тензорларының барлық Зурағышылары нолге тең). Бундай класлар саны $w0$ q , w , m , www , mmw , r , $\bar{4}$, gww , gmm , $\bar{4}wm$, e , ew , em , y , $\bar{6}$, uww , ymm , $\bar{6}mw$, we , $\bar{4}em$. Усындай классларға кириуши кристаллар пьезоэлектриклер де болып табылуы мүмкін деп кесип айтыла болады.

Пьезоэффект орайға Зарата симметриялы кристалларда болмайды. Себеби симметрия орайы бар кристалдың симметриясын бір текли механикалық күрнеудің симметриясын (бір текли механикалық күрнеу де симметрия орайына ийе) Зосы симметрияның Кюри принципіне сәйкес орайға Зарата симметрия орайына ийе топтарға алып келеді. Басқа сөзбенен айтқанда орайға Зарата симметрияға ийе кристалл деформацияланған кейін де орайға Зарата симметриялы болып қалады. Бундай кристалларда поляризациялар болмауы болғанлыктан электр поляризациясы орын алмайды.

Кварц (SiO_2) ең жақсы изертленген пьезоэлектрик кристал болып табылады. Кварцтың төменгі температуралық модификациясы (α кварц) ромбоэдрилік системаға жатады (ew классы, симметриясының кеңістіктегі топары $D_3^4 = C_{6v}$). Жоғары температураларында $a = 0.356 \text{ \AA}$ $81m$ $c = 0.564 \text{ \AA}$ параметрлеріне ийе элементар Зуышасында SiO_2 молекуласы жайласқан болады. Кристалдың Зурылысының мотивін $[SiO_4]$ тетраэдрлері пайда етеді. Тетраэдрлер біраз майысқан екі $Si-O$ аралығы $q.uq$, ал Залған екеуінде $q.uw$.

$200^\circ C$ температурасы Зайтнда кварц фазалық айланысқа ұшырайды $81m$ бұл температурадан жоғары температураларда гексагонал Зурылысқа ийе болады (класс uww , симметриясының кеңістіктегі топары $D_6^5 = P_{6h}$). Бұл модификация β кварц деп аталады $81m$ ол $200^\circ C$ температуралар интервалында тұрақты. Жоғарырақ температураларда кварцтың жүйе тримидит $81m$ кристобалит деп аталушы екі модификациясы белгілі.

Кварцтың α $81m$ β модификациялары пьезоэлектрик қасиетлерге ийе.

Кварцтағы пьезоэффекттың баслы сәтшелігі оның симметриясына байланысты Z күшерінің бағытында (c күшері) пьезоэффекттың бағытталуында болып табылады. Кварцтың 100 пайызы пьезоэлектрик кесімлері болып X $81m$: кристаллофизикалық координата күшерлеріне перпендикуляр болған X $81m$: кесімлері болып табылады. X кесіндісі пластинкалары ідетте бойлы, ал : кесіндісі пластинкалары күлдене пьезоэффектты Зоздырушы үшін Залланылады.

X күшеріне перпендикуляр болған пластинкадағы бойлы пьезоэффекттың теңлемесі

$$P_q = d_{qq'q''} (V - w_0)$$

ал : к5шерине перпендикуляр бол2ан пластинкада2ы пьезоэффектти4 те4лемеси

$$P_w = - d_{qq''w} (V-wq)$$

т6рине ийе болады.

Жылжы7 керне7и менен болдырыл2ан пьезоэлектриклик поляризация d_{qr} пьезо-модули ж1рдемінде аны3ланады.

СГСЭ системасында

$$d_{qq} = - y.u y * q 0^{-i}, \quad d_{qr} = w.t y * q 0^{-i}.$$

Х к5шерине перпендикуляр бол2ан Залы4лы2ы q см бол2ан кварц пластинкасына $q 000$ в керне7 т6сирилгенде пласинканы4 Залы4лы2ы $w q \overset{o}{A}$ ге жуЗарады. Тап усындай пластинка2ы Х к5шери ба2ытында q кг*см^{-w} керне7и т6сирлисе усы к5шер ба2ытында2ы пайда бол2ан потенциаллар айырмасы $y 0$ в ке те4 болады.

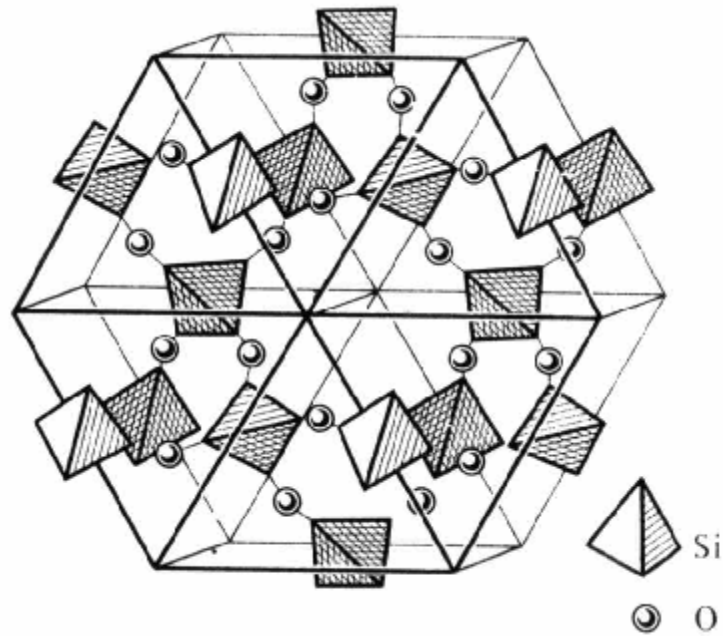
Электрострикция. Сырттан т6сирилген электр майданыны4 керне7лилиги E ни4 квадратына пропорционал бол2ан диэлектрикти4 деформациясы **электрострикция** деп аталады.

М1селени4 механикалы3 т1репин керне7 „ 81м деформацияны ϵ 81рипи, ал электрлик т1репин майдан керне7лилиги E 81м поляризация P арЗалы белгилеп электрострикцияны4 т5рт те4лемесин жазамыз`

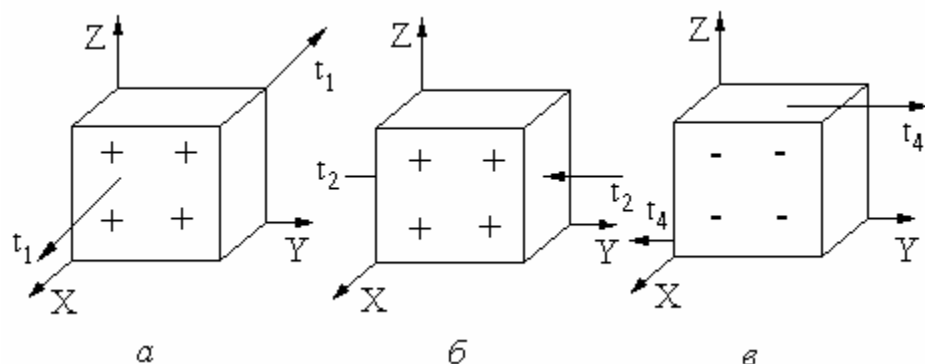
$$\begin{aligned} \epsilon_{ij} &= Q_{ijmn} P_m P_n, & \epsilon_{ij} &= R_{ijmn} E_m E_n, \\ \pi_{ij} &= G_{ijmn} P_m P_n, & \pi_{ij} &= H_{ijmn} E_m E_n. \end{aligned} \quad (V-ww)$$

ϵ 81м „, соны4 менен бирге P 81м E арасында2ы байланысларды пайдаланып R , Q , G 81м H шамалары арасында2ы байланысларды таба аламыз.

Электрострикцияны кери пьезоэлектрлик эффект пенен шатастырма7 керек. Пьезоэлектрлик эффектте деформацияны4 шамасы т6сирилген электр майданыны4 керне7лилигине ту7ра пропорционал 81м сонлы3тан сызы3лы эффект болып табылады. Ал электрострикция болса квадратлы3 эффект. Сонлы3тан электрострикцияны4 белгиси (деформацияны4 ба2ыты) электр майданыны4 ба2ытына 21резли емес. Пьезоэффектте болса электр майданыны4 ба2ытыны4 5згериси деформация ба2ытыны4 кери ба2ытта2ы 5згерисине алып келеди. Усыны4 н1тийжесінде 5згермели электр майданында кристалл электр майнаныны4 5згери7 жийилигинен еки есе 6лкен жийиликте тербеледи. Ал пьезоэффектте болса 5згермели электр майданы менен кристалды4 тербелі7 жийиликлери бирдей болады. Санлы3 жа3тан электрострикция пьезоэффекттен 1де7ир киши. Бира3 айырым кристалларда сырттан белгили бир ба2ытларда т6сирилген майдан пьезоэффектти пайда етпейди. Сонлы3тан бундай жа2дайларда тек электрострикция Зубылысы ба3ланады.



еу-с67рет. α кварцтың кристаллының құрылымы



еу-с67рет. Кварцтағы түрлі пьезоэлектрик эффект.

а - бойынша π м б - қысқарту пьезоэффекттер, в - жылжыту деформациясы менен болдырылатын пьезоэффект.

Орайында Зарта симметриялы π р бір диэлектрик кристалды сырттан электр майданын тәсіріне арзала жасалма түрде пьезоэлектрикке айландырылуы мүмкін. Бұндай жағдайда Кюри принципіне сәйкес симметрия орайына ийе емес электр майданының симметриясы кристалдың симметриясы менен қосылып кристалдың орайында Зарта симметриясы жоғалады.

§ 11. Ферроэлектриктердің электрлік қасиеттерінің өзгешеліктері 81м доменлік құрылымы

Соңғы 10-20 жылдар ішінде ферро- 81м антиферроэлектриктердің бірініне көбіше итибар берілді. Ферроэлектриктер үшін спонтан түрде макроскопиялық поляризация пайда болатын 81м кристалдың доменлерге бөлінуінің бірі

температура (бул температураны Кюри нозаты деп атаймыз) тін болады. Антиферроэлектриклер макроскопиялы спонтан поляризациясына ийе болмайды, бірақ элементар Зутышалар спонтан тәрде поляризацияланып, Зотсылас Зутышаларды поляризациясы баыттары 53-ара антипараллел болады. Екі элементар Зутыша электрлік жаңтан нейтрал болған структура бстіндегі нейтрал Зутышаны пайда етеді. Антиферроэлектриклер де доменлерге б5линеді. Фазалық айланыстың 81м доменлік Зурылыстың болығы ферроэлектриклер менен антиферроэлектриклердің физикалық с1сийетлеріне блкен т1сир жасайды.

Изертлеулер ферроэлектриклер менен антиферроэлектриклердің спонтан поляризацияны пайда болығы механизмі менен парзланатуынлыын к5рсетеді. Екі механизм бар болып табылады. Биріншісі кислородлы3-октаэдрлік типіндегі п1нжерге ийе ферроэлектриклер 81м антиферроэлектриклер ушын тін. Бұндай кристаллар 81р Зыйлы зарядқа ийе ионларды бір биріне салыстырғанда Зарма-Зарсы баытлардағы ағысығыны н1тийжесінде поляризацияланады (ағысығы типіндегі ферроэлектриклер). !детте бұндай материалдардағы поляризация катионны (Ti, Nb, Ta 81м басқалар) оларды Зоршап турған кислородлы3 октаэдрге салыстырғандағы ағысығыны н1тийжесінде поляризация пайда болады. Атомлы3-кристаллы3 Зурылыстың геометриялы3 5згешеліктеріне байланысты пайда болған диполлар 53-ара параллел ямаса 53-ара антипараллел баытларға ийе болығы мбмкін. Усы процесстерде е4 18мийетлі орынды кислород ионлары ийелейді. Ағысығы типіне жатығы ферроэлектриклерге перовскит (BaTiO_3 , PbTiO_3 , KNbO_3), псевдоильменит (LiNbO_3 , LiTaO_3), пироклор ($\text{Cd}_w\text{Nb}_w\text{O}_u$, $\text{Pb}_w\text{Nb}_w\text{O}_u$) структурасына ийе бирикпелер кiredi.

Басқа ферро- 81м антиферроэлектриклер ушын фазалық айланысты н1тийжесінде структураны айырым элементтерінің т1ртіплесігі характерлі. (т1ртіплесетуын ферроэлектриклер). Бұндай кристаллардағы фазалық 5тігі к5пшилік жағдайларда водородқа байланыстағы протонлардың т1ртіплесігі менен жбреді.

Кристаллардың симметриясының спонтан поляризация н1тийжеінде 5згерігі Кюридің симметрия принципі тійкарында анықланығы мбмкін. Бул ушын кристалдың д1слепкі симметрия элементтерінің менен (яғный параэлектрик фазадағы симметрия элементтері) оның спонтан поляризациясының симметриясының (спонтан поляризацияның поляр вектор 81м оның симметриясының ∞m екенлігін билеміз) жыйнағын Зарағымыз керек. Бұндай жағдайда, мысалы, тем классы ушын (BaTiO_3 жағдайы) кублы3 кристалдың г к5шері баытындағы поляр вектор gm классына алып келеді. Ал поляр вектор w нід баытында жбргизілсе mmw классы, ал е баытында болса em нід пайда болығына алып келеді. Симметрияның усындай 5згеріслеріне Зутышалардың тетрагонал, ромбалық 81м ромбоэдрлік майысығыларының (усындай симметрияға ийе кристаллы3 фазалардың) пайда болығына с1йкес келеді.

Усындай жоллар менен спонтан поляризация пайда болғандағы кристаллардың симметриясының ке4ісліктегі топарларының 5згеріслері кестелерде берілген.

Фазалы3 айланыс н1тийжесинде кристал доменлерге б5лини7 ар3алы макроскопиялы3 жа3тан (тутасы менен ал2анда) 5зини4 д1слепки параэлектрлик фазасыны4 симметриясына Зайтып келеди (1лбетте бул жа2дай д1л орынланбайды, себеби 81р Зандай поляризацияда2ы доменлер кристалда те4дей му2дарда пайда болады деп толы3 исеним менен айта алмаймыз). Бул жа2дай кристалды4 5зини4 е4 жоЗары температуралы фазасыны4 ноЗатлы3 (ке4исликтеги) симметриясын структуралы3 ядында саЗла7ы деп т6синдириледи. ВаТiО₆ жа2дайында да пайда бол2ан доменлерди4 симметриясын Зосса3 бираз жоЗары бол2ан кублы3 кристалды4 симметриясын аламыз.

Кублы3 система2а кири7ши кристалларда спонтан поляризация пайда бол2анда симметрияны4 ке4ислик топарыны4 5згери7и

Д1слепки топарлар		Спонтан поляризация P _s ке с1йкес кели7ши ке4исликтеги топарлар						
НоЗатлы3	Ке4исликтеги	<q00>	<qqq>	<qq0>	<hk0>	<hkk>	<hhk>	<hkl>
	laed	lrcd	Rec	@dd	Cc	Pc	Pc	Pq
	lmem	lrmr	Rem	@mm	Cm	Cm	Cm	Pq
	@dec	lrcd	Rec	lba	Pc	Cm	Cm	Pq
	@dem	lrmd	Rem	lma	Pc	Cm	Cm	Pq
	@mec	lrcm	Rec	lma	Cm	Cc	Cc	Pq
	@mem	lrmr	Rem	lmm	Cm	Cm	Cm	Pq
	Pnem	Prnm	Rem	Abm	Pc	Cm	Cm	Pq
	Pmem	Prmr	Rem	Amm	Pm	Cm	Cm	Pq
	l $\bar{4}$ ed	@dd	Rec	Pc	Pq	Pc	Pc	Pq
	l $\bar{4}$ em	@mm	Rem	Cm	Pq	Cm	C	Pq
	@ $\bar{4}$ ec	lba	Rec	Cc	Pq	Cc	Cc	Pq
	P $\bar{4}$ em	lmm	Rem	Cm	Pq	Cm	C	Pq
	P $\bar{4}$ en	Ccc	Rec	Cc	P1	Cc	Cc	Pq
	P $\bar{4}$ em	Cmm	Rem	Cm	Pq	Cm	C	Pq

Егер кристал биринен со4 бири баЗланату2ын бир неше фазалы3 айланыслар2а ушырайту2ын болса (бундай айланысларды4 81р биринде спонтан поляризацияны4 ба2ыты да, шамасы да 5згереді), онда 81р бир фазалы3 айланыста2ы симметрияны4 5згериси д1слепки параэлектрлик фазадан тиккелей алынады. Сонлы3тан 81р бир жа4а ферроэлектрлик фазалы3 айланыс алдында кристал 5зини4 д1слепки параэлек-

трик фазасына 'Зайтады} деп есаплаймыз. Бундай Зубылыс со42ы 7аЗытлары кристалды4 структуралы3 есте са3ла7ыны4 к5рини7ини4 бир т6ри деп атала баслады.

Спонтан поляризациялан2ан кристалды4 доменлерге б5лини7ин энергиялы3 к5з-Зараслар тийкарында т6синдири7ге болады. Доменлерге б5лини7 ар3алы кристал электр майданын туйы3ла7 жолы менен 5зини4 энергиясын азайтады. Бундай к5з-Зарас бирден бир емес. Мысалы кристалды4 81р Зандай б5лимлеринде ба2ытлары 81р Зандай бол2ан (бира3 кристаллографиялы3 жа3тан эквивалент ба2ытларда) спонтан поляризация бир биринен 21резсиз т6рде бир 7аЗытта пайда болы7ы м6мкин. Бул жа2дай макроскопиялы3 спонтан поляризация ба3ланбайту2ын антиферроэлектрик-лерде айры3ша 18мийетке ийе.

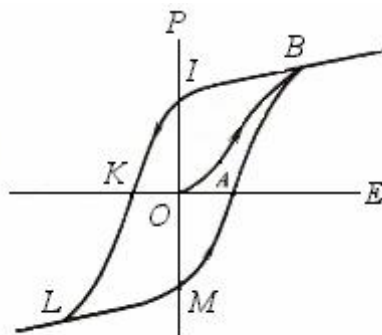
Ромбоэдрлик система2а кири7ши кристалларда спонтан поляризация пайда бол2анда симметрияны4 ке4ислик топарыны4 5згери7и

Д1слепки топарлар		Спонтан поляризация P_s ке с1йкес кели7ши ке4исликтеги топарлар						
НоЗат-лы3	Ке4ис-ликтеги	$\langle 000q \rangle$	$\langle qq.0 \rangle$	$\langle q0.0 \rangle$	$\langle hk.0 \rangle$	$\langle h\bar{h}.l \rangle$	$\langle h0.l \rangle$	$\langle hk.l \rangle$
	$R\bar{3}c$	Rec	Cw	cw	Pq	Pq	Cc	Pq
	$R\bar{3}m$	Rem	Cw	Cw	Pq	Pq	C	Pq
	$H\bar{3}c$	Pec	Cw	Cw	Pq	Pq	Cc	Pq
	$H\bar{3}m$	Hem	Cw	Cw	Pq	Pq	C	Pq
	Cec	Cec	Cw	Cw	Pq	Pq	Cc	Pq
	$C\bar{3}m$	Cem	Cw	Cw	Pq	Pq	Cc	Pq
	$R\bar{3}$	Re	Pq	Pq	Pq	Pq	Pq	Pq
	$C\bar{3}$	Ce	Pq	Pq	Pq	Pq	Pq	Pq

Бул жа2дай 8а33ында г1п етилгенде симметрияны4 Кюри принципи менен шатастырма7 керек. Кюри принципде симметриясы 81р Зыйлы бол2ан денелер, Зубылыслар Зосылады. Сонлы3тан бундай Зосылы7да 1детте симметрия т5менлейди. Ал бирдей фигураларды4 симметриясын Зосы7 ар3алы (81р Зыйлы ба2ытлан2ан бирдей доменлерди4 симметриясын Зосы7 ар3алы) жоЗары симметрия2а ийе фигура алынады.

Ферроэлектриклерди4 доменлик Зурылысы 81р Зыйлы усыллар менен бйрениледи (шы3 усылы, зарядлан2ан порошок усылы, электролюминесценция, рентген топографиясыны4 81р Зыйлы методалары, электрон микроскопиясы, оптикалы3 методлар 81м басЗалар).

Доменлик Зурылыс3а ийе бол2анлы3тан ферроэлектриклерде ферромагнитлик гистерезис сыя3лы диэлектриклик гистерезис ба3ланады. Бундай гистерезис (поляризация P менен сырттан т6сирилген электр майданы керне7лиги E арасында2ы байланыс) с67ретте берилген. Ферроэлектриклердеги гистерезис те сырттан т6сирилген электр майданыны4 т1синде 81р 3ыйлы поляризация2а ийе доменлер арасында 5ти7лерди4 салдарынан пайда болады.



еі -с67рет. Диэлектриклик гистерезис

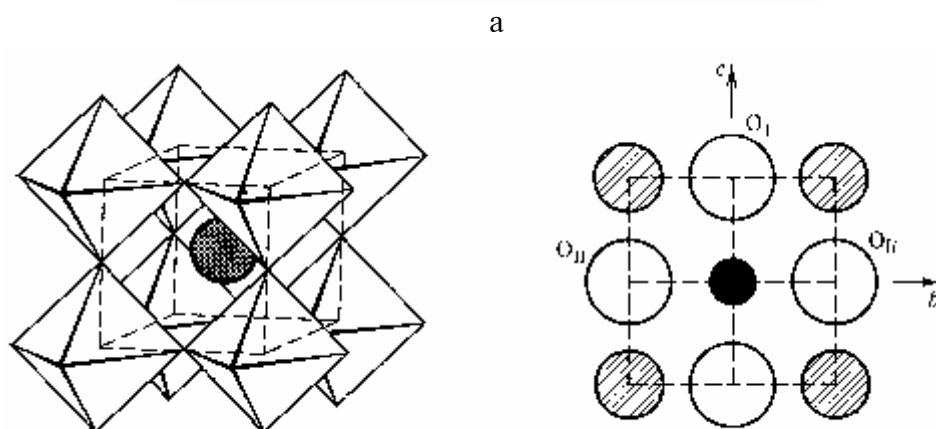
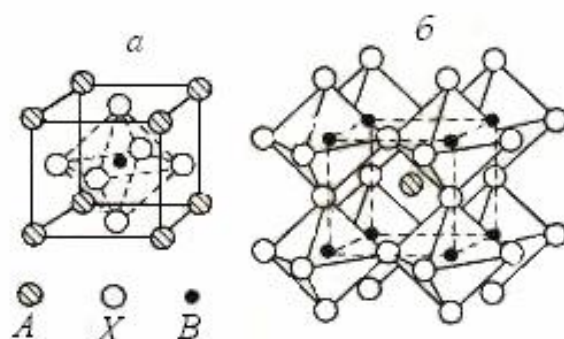
§ ее. Базы бир ферроэлектрик кристалларды4 Зурылысы менен 3ісийетлери

қ. Барий титанаты. BaTiO_3 перовскит Зурлыс3а ийе болады (с67ретте к5рсетилген). $q\omega 0^\circ\text{C}$ дан жоЗары температураларда идеал кублы3 Зурылыс3а ийе.

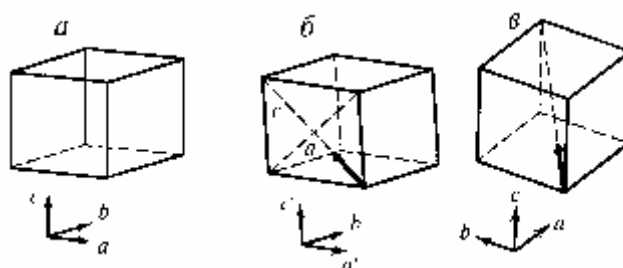
Бул параэлектрлик модификация P_{mem} ке4исликтеги топар2а жатады ($a = r \cdot 0 \text{ \AA}$, $Z = q$). * 1р бир Ti ионы т5белеринде алты кислород жайлас3ан дурыс тетраэдрди4 ортасында жайлас3ан. Октаэдрлер бир бири менен 5злерини4 т5белери менен байланысады 81м каркас пайда етеди. Октаэдрлер арасында2ы 6лкен бослы3ларда Ba атомлары жайлас3ан болады.

$q\omega 0^\circ\text{C}$ температурасында BaTiO_3 кристалларында фазалы3 айланыс орын алады. $q\omega 0^\circ\text{C}$ менен $t^\circ\text{C}$ аралы2ында кристал тетрагоналлы3 Зурылыс3а ийе. BaTiO_3 ушын $q\omega 0^\circ\text{C}$ Кюри температурасы болып табылады. Бул температурадан т5менги температураларда барий титанаты ферроэлектрик болып табылады. Тетрагонал BaTiO_3 ды4 ке4исликтеги топары P_{rmm} - $Z = q$, $c/a \approx q \cdot 0q$.

Каркасты пайда ети7ши кислородлы3 октаэдрлер сезирлерликтей майыспа2ан, O_1 ди4 O_{II} ге салыстыр2анда2ы а7ысы7ы кем (с67ретте к5рсетилген). Титан атомлары с1йкес октаэдрларди4 орайына салыстыр2анда $0.qt \text{ \AA}$ ге а7ыс3ан. Усыны4 н1тийжесинде O_{II} менен Ti арасында2ы еки байланыс $q_i 0^\circ$ тан 5згеше мбйеш д6зеди ($quq^\circ wi'$) Тетаргонал фазада2ы спонтан поляризация ба2ыты кублы3 кристалды4 IV-т1ртипли симметрия к5шерини4 бирине параллел.



ео-с67рет. а - ABO_3 перовскити типіндегі кристаллардың идеал Зурлысы-
б - $BaTiO_3$ ти4 кублы3 элементар Зутышысыны4 бс тегислигиндегі проекциясы.

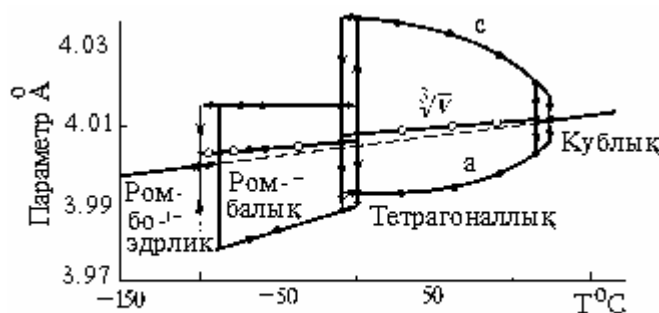


г0-с67рет. $BaTiO_3$ ти4 бш ферроэлектрик фазаларыны4 элементар Зутышалары.
а - тетраонал- б - ромаблы3- в - ромбоэдрлик. Стрелкалар менен
 P_s ти4 ба2ытлары к5рсетилген.

Барий титанаты кристаллыны4 температурасын т5менлеткенде t^0C ны4 д5герегінде екінші фазалы3 айланыс болып 5теді 81м кристал ромбалы3 кристал2а айланады. Бундай кристалды алы7 ушын кублы3 элементар Зутышаны бир Запталлы3 диагоналы ба2ытында Зысы7, ал о2ан перпендикуляр диагоналы ба2ытнда созы7 керек. Бул диагоналы ромбалы3 к5шерлерге айланады (с67ретте к5рсетилген). Ромбалы3 $BaTiO_3$ ти4 симметриясыны4 ке4исликтегі топары $Bmmw$. Жа4а к5шерлерде д6зилген

Зутыша Запталдан орайласЗан болып табылады. w к5шері ромбалыЗ с к5шеріне с1йкес келеді. БарлыЗ атомлар бір биріне параллел с к5шері ба2ытында а7ысЗан.

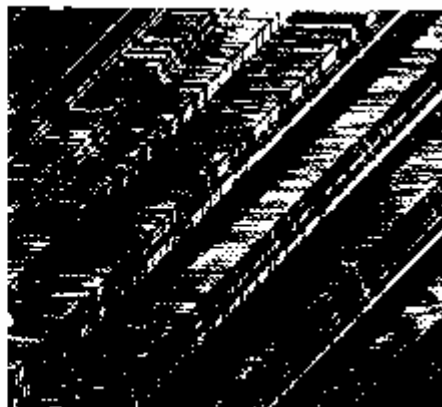
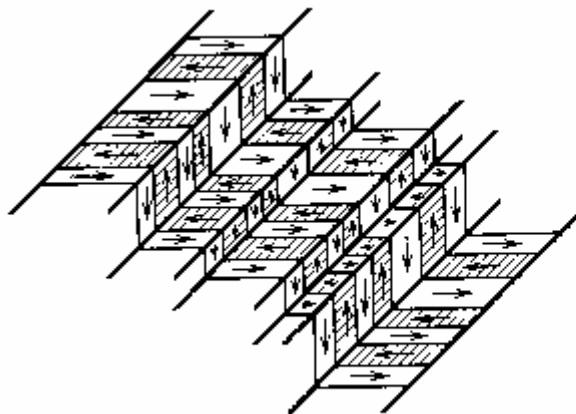
-100°C дан -100°C температуралары арасында BaTiO₆ кристаллында 6шінші фаза-лыЗ айланыс ж6з береді 81м кристал ромбоэдрлік кристал2а айналады. Ромбоэдрлік элементар Зутышаны кублыЗ элементар Зутышыны4 бір к5лемлік диагоналы ба2ытында созы7 арЗалы алы72а болады (с67ретте к5рсетілген). Ромбоэдрлік BaTiO₆ кристаллыны4 ке4ісліктегі топары Rem.



гq-с67рет. BaTiO₃ ти4 81р 3ыйлы фазаларыны4 п1нжерелерини4 параметрлерини4 температура2а 21резілігі.

Барий титанатында поляризацияны4 те4 8у3ы3лы бір неше ба2ыты бол2анлыЗтан, ол к5п к5шерлі ферроэлектрикти4 мысалы бола алады.

w. Калий дигидрофосфаты (KР_wPO₄ ямаса KDP). Силтилі металларды4 дигидрофосфатлары менен дигидроарсенатлары (КН_wPO₄, RbH_wPO₄, КН_wAsO₄, RbH_wAsO₄, CsH_wAsO₄ 81м с1йкес дейтерийленген бирикпелер) структураны4 т1ртіплесі7ші элементлеріне ийе - водородлыЗ байланыслы ферроэлектриклер болып табылады. КН_wPO₄ кристаллыны4 рентгенографиялыЗ 81м нейтронографиялыЗ усыллар менен к5п изертленгенлігіне байланыслы бул ферроэлектриктиЗ Зурылысы менен фазалыЗ 5ти7лерини4 механизмлери толыЗ аныЗлан2ан.

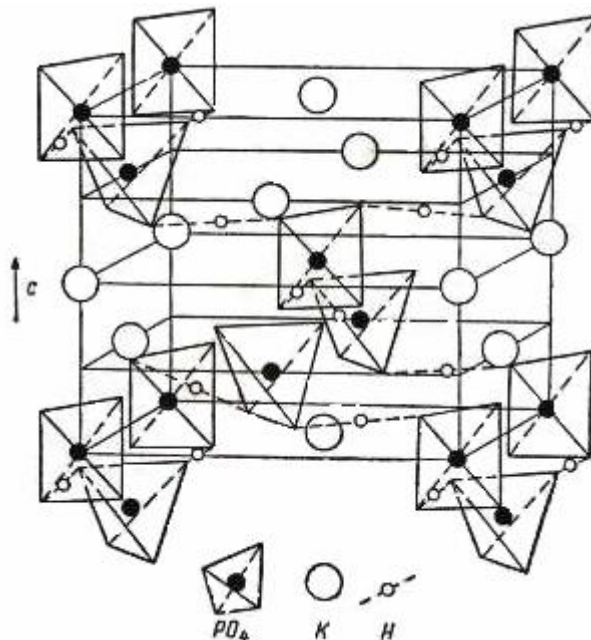


гw-с67рет. BaTiO₆ кристалында2ы доменлер арасында2ы қі0 81м 00° лыЗ шегаралар.

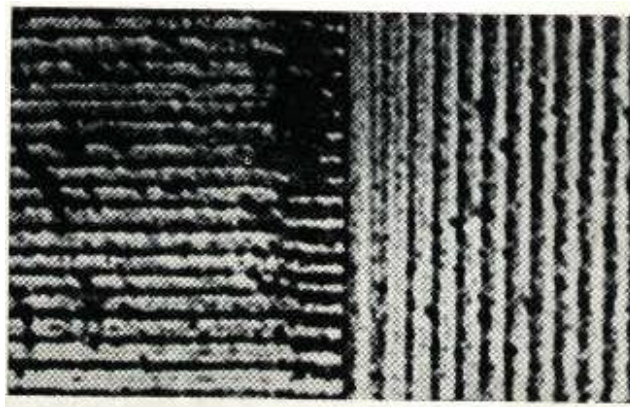
%жире температураларында KDP $\bar{4}wm$ тетрагонал класста кристалланады (ке4исликтеги топар $\bar{4}wd$, $a = u.rtwey \pm 0.0000i \text{ \AA}$, $c = y.ouwoi \pm 0.0000ue \text{ \AA}$, $Z = r$). П1нжере дерлик дурыс формада2ы PO_4 тетраэдрлеринен турады (с67ретте к5рсетилген). Тетраэдрлер ортасында калий ионлары жайлас3ан болып, оларды4 81р Зайсысы PO_4 тетраэдрлерине кири7ши сегиз кислород атомы менен Зоршал2ан. Усы сегиз кислород атомыны4 т5рте7и Зал2ан т5рте7ине Зара2анда калий ионына жа3ын жайлас3ан.

-qt0°C температурада KDP кристалларында ферроэлектриклик фазалы3 5ти7 болып, п1нжере ромбалы3 8ал2а келеди. Симметрияны4 ке4исликтеги топары $@dd$ (но3атлы3 топар mmw). Бул жа2дайда а 81м b кристаллографиялы3 к5шерлері пара-электрлик фазада2ы к5шерлерден rt^0 За бурыл2ан. Ромбалы3 элементар Зутышаны4 тура3лылары $a = q0.trtiq \pm 0.0000iu \text{ \AA}$, $b = q0.ryuer \pm 0.0000or \text{ \AA}$, $c = y.owugq \pm 0.0000uw \text{ \AA}$. KDP кристаллында ферроэлектриклик 5ти7 н1тийжесінде элементар Зутышаны4 к5леми $(y-q0)*q0^{-e} \% \text{ ке 2ана (ж6д1 киши шама2а) 5згереді.}$

Кристалды4 бир кристаллографиялы3 тегисликте екилени7и макроскопиялы3 жа3тан Зайтадан $\bar{4}wm$ но3атлы3 топарына алып келеди. Доменлер тетрагонал кристалды4 $(q00)$ 81м $(0q0)$ кристаллографиялы3 тегисликлер семействосына параллел (с67ретте к5рсетилген). Поляризацияны4 ба2ыты $[00q]$ ба2ыты менен с1йкес келеди. Доменлерди4 Залы4лы2ы $(w-e)*q0^{-f} \text{ см ди Зурайды.}$



ге-с67рет. $\bar{4}wd$ ке4исликтеги топарына с1йкес кели7ши KDP ны4 элементар Зутышасы.



р1V-с67рет. KDP кристаллында2ы доменлерди4 шы3 усылында к5рини7и.

§ rt. Кристалларды4 оптикалы3 31сийетлери

Анизотроп орталы3та2ы тегис электрмагнит тол3ынлар. Анизотроп тутас орталы3ларды4 электромагнит тол3ынлар2а 3атнасы электродинамиканы4 Максвелл те4лемелери менен т1рипленеди. Бул жа2дайда индукция D менен электр майданыны4 керне7лиги E , индукция B менен магнит майданыны4 керне7лиги H арасында2ы байланыс жийилик ω 2а 21резли бол2ан диэлектриклик 81м магнитлик си4иргишлик тензорлары $\epsilon_{ik}(\omega)$, $\mu_{ik}(\omega)$ менен а4латылады. Байланыс те4лемелери былай жазылады

$$D_i = \epsilon_{ij}(\omega) E_j, \quad B_i = \mu_{ik}(\omega) H_k. \quad (V-we)$$

Егер дене сырттан т6сирлигне магнит майданында жайлас3ан болмаса кинетикалы3 коэффициентлерди4 улы7малас3ан симметрия принципи ϵ_{ij} тензорыны4 симметриялылы2ын талап етеди, я2ный $\epsilon_{ij} = \epsilon_{ji}$.

Электромагнит энергиясы а2ымы ты2ызылы2ы Умов-Пойнтинг векторы ж1рдемінде аны3ланады

$$S = \frac{c}{4\pi} [E * H]. \quad (V-wr)$$

К5лем бирлигиндеги бир бирлик 7а3ыт ишиндеги энергияны4 5згериси былай есапланады

$$d\text{т}S = \frac{c}{4\pi} (E \text{ rot } H - H \text{ rot } E) = \frac{1}{4\pi} (E \frac{\text{т}D}{\text{т}t} + H \frac{\text{т}B}{\text{т}t}).$$

Монохроматик тол3ынлар ушын E менен H ты комплекс шамалар бол2ан $E_0 e^{-w\text{т}}$ 81м $H_0 e^{-w\text{т}}$ менен алмастырамыз. Бундай жа2дайда орталастыры7 операциясын орынала2ыннан кейин диэлектриклик жо2алты7 ушын т5мендегидей а4латпалар2а ийе боламыз

$$Q = (\text{т}\omega/i\pi)(\epsilon_{ik}^* - \epsilon_{ki}) E_i E_k^*. \quad (V-wt)$$

Жуты7 болма2анда $\epsilon_{ik}^* = \epsilon_{ki} = \epsilon_{ik}$, бундай жа2дайда диэлектриклик си4иргишлик поляр тензоры тек 2ана симметриялы3 болып Зоймай, 8аЗыйЗый да (затлы3 та) болады. Бундай тензор2а $\mathbf{rgr} = q$ эллипсоиды с1йкес келеди (\mathbf{r} радиус-вектор). Кристаллоптикада бундай эллипсоидты **Френел эллипсоиды** деп атайды.

Координаталар к5шерлерин с1йкес етип сайлап алып эллипсоид те4лемесин Бзини4 каноникалы3 т6рине алып кели7ге болады`

$$\epsilon_{qq}X^w + \epsilon_{ww}Y^w + \epsilon_{ee}Z^w = q. \quad (V-wy)$$

Бундай системаны4 координаталар к5шерлерини4 ба2ытлары бас ба2ытлар, ал $\epsilon_{qq} = \epsilon_x$, $\epsilon_{ww} = \epsilon_y$, $\epsilon_{ee} = \epsilon_z$ шамалары ϵ_{ij} тензорыны4 бас м1нислери деп аталады.

Енди w-рангалы симметриялы тензорды4 т6рине кристалды4 симметриясыны4 Зандай т1сир жасайту2ынлы2ын еске т6сиремиз (биринши бапта айтыл2ан жа2дайлар2а ке7ил б5лемиз). Бириншиден, бундай тензорды4 Зура7шылары инверсиялы3 т6рлендири7лерде Бзгермей Залады. Сонлы3тан еw нозатлы3 топардан симметрия орайына ийе qq топарды Зараймыз. ϵ_{ik} симметриялы3 тензорыны4 т6рини4 е-, IV- 81м у-т1ртипли симметрия к5шерлери бар барлы3 топарлар ушын бирдей болату2ынлы2ына байланысly да Зарап атырыл2ан классларды4 саны кемейеди. Кублы3 кристаллар ушын ϵ_{ik} тензоры скаляр2а айланады. Н1тийжеде 81р Зыйлы кристаллы3 сингониялар ушын бес т6рли тензор Залады`

$$\begin{aligned} & \left\| \begin{matrix} e_{11} & e_{12} & e_{13} \\ e_{21} & e_{22} & e_{23} \\ e_{31} & e_{32} & e_{33} \end{matrix} \right\|, \left\| \begin{matrix} e_{11} & e_{12} & 0 \\ e_{21} & e_{22} & 0 \\ 0 & 0 & e_{33} \end{matrix} \right\|, \left\| \begin{matrix} e_{11} & 0 & 0 \\ 0 & e_{22} & 0 \\ 0 & 0 & e_{33} \end{matrix} \right\|, \\ & \left\| \begin{matrix} e_{11} & 0 & 0 \\ 0 & e_{11} & 0 \\ 0 & 0 & e_{33} \end{matrix} \right\|, \left\| \begin{matrix} e_{11} & 0 & 0 \\ 0 & e_{11} & 0 \\ 0 & 0 & e_{11} \end{matrix} \right\|. \end{aligned}$$

Тензорды4 д1слепки бш т6ри жа2дайында триклинлик, моноклинлик 81м ромбалы3 сингонияларда характеристикалы3 бет бш к5шерли эллипсоид болып табылады. Тригонал, гексагонал 81м тетрагонал сингониялар ушын характеристикалы3 бет айланы7 эллипсоиды, ал кублы3 сингонияда эллипсоид сфера2а айланады.

Енди м5лдир магнитлик емес кристалларда2ы тегис толЗынны4 таралы7ын Зараймыз. Бундай жа2дайда электр 81м магнит майданы керне7лиликлери менен индукциялары арасында2ы байланыс былайынша аны3ланады`

$$\mathbf{D}_t = \epsilon_{ik} \mathbf{E}_k, \quad \mathbf{B}_t = \mathbf{H}_t. \quad (V-wu)$$

Бул жерде ϵ_{ik} о4 бас м1нислерге ийе 8аЗыйЗый, симметриялы3 тензор. Жийилиги ω , толЗын векторы \mathbf{k} бол2ан монохроматик толЗын ушын $\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 \exp[i(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r})]$ деп жаза аламыз. $k = (\omega/c)n$ (n толЗынлы3 нормал).

$$\text{rot } \mathbf{H} = \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}, \quad \text{rot } \mathbf{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t}$$

т6ринде жазыл2ан Максвелл те4лемелеринен

$$\mathbf{H} = [n\mathbf{E}], \quad \mathbf{D} = -[n\mathbf{H}]$$

а4латпаларын аламыз. Солай етип n , \mathbf{E} , \mathbf{D} векторлары \mathbf{H} 3а перпендикуляр бол2ан бир тегисликте жатады. Соны4 менен бирге $\mathbf{D} \perp n$ (с67ретте к5рсетилген). Кейинги те4лемелерден \mathbf{H} ты жо3 Зылып

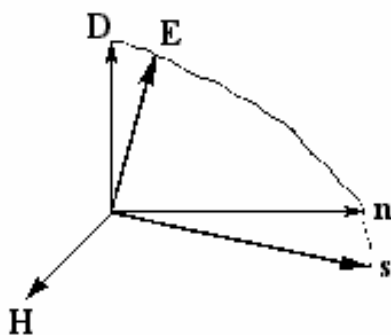
$$\mathbf{D} = n^w \mathbf{E} - n(n\mathbf{E}) \quad (\text{V-wi})$$

а4латпасын аламыз.

(V-wu) байланыс те4лемелерин пайдаланып E_i Зура7шылары ушын 6ш сызы3лы бир текли те4лемелер аламыз`

$$(n^w \delta_{ik} - n_i n_k - \epsilon_{ik}) E_k = 0, \quad \delta_{ik} = \begin{cases} 0, i \neq k, \\ 1, i = k, \end{cases} \quad (\text{V-wo})$$

Системаны4 аны3ла7шысыны4 нолге те4 болы7ы сызы3лы бир текли те4лемелерди4 бир система2а кирету2ынлы2ыны4 ш1рти болып табылады. Бул ш1рт к5шерлери ϵ_{ik} тензорыны4 бас ба2ытлары менен с1йкес келету2ын декарт координаталар системасында бул кристаллооптиканы4 бас те4лемеси бол2ан **Френел те4лемесине** алып келеди`

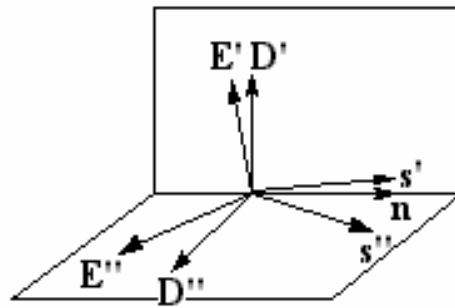


гу-с67рет. Кристалларда2ы жа3тылы3 тол3ыныны4 \mathbf{E} , \mathbf{D} , \mathbf{H} , n , s векторларыны4 5з-ара жайласы7ы (s нур векторы, $ns = q$)

$$n^w(\epsilon_x n_x^2 + \epsilon_y n_y^2 + \epsilon_z n_z^2) - [n_x^2 \epsilon_x (\epsilon_y + \epsilon_z) + n_y^2 \epsilon_y (\epsilon_x + \epsilon_z) + n_z^2 \epsilon_z (\epsilon_x + \epsilon_y)] + \epsilon_x \epsilon_y \epsilon_z = f(k_x, k_y, k_z) = 0. \quad (\text{V-e0})$$

Бул а4латпа симметриялыра3 т6рде былайынша жазылады`

$$\frac{(n_x^0)^2}{1/n^2 - 1/e_x} + \frac{(n_y^0)^2}{1/n^2 - 1/e_y} + \frac{(n_z^0)^2}{1/n^2 - 1/e_z} = 0. \quad (\text{V-eq})$$



сүрет. Кристалдағы екі тегіс сызықты поляризацияланған толқындардың E', D', s' және E'', D'', s'' векторлары.

Егер ϵ_{ik} тензорының ϵ_x, ϵ_y және ϵ_z зурлаушылары жиілік ω ның функциясы сыпатында белгілі болса Френель теңлемесі n векторының абсолют шамасын анықтайды (егер оның бағыты n^0 бірлік векторы бірдеминде анықталатын болса). Толқын векторының бір бағытына ұлыма жағдайларда n сының қолжеткізінші екі мінсі және индукция векторы D ның екі мінсі сәйкес келеді (D' және D'' , жағдайлы тербелістері бағыттары). Сөйтіп кристалларда (изотроп орталықтардан бастап) бір бағыт бойынша бағытта байланысты бір жылқы фазалық тезліктерде тарқатылатын екі сызықты поляризацияланған толқын таралады. Бұл толқындардың бағыттарын анықлау үшін n^0 бағытында бағытталған Z' қышпегіне ийе жаңа координаталар системасын сайлап алған қолайлы. (V-w) дан D векторының екі қолденеу зурлаушысы үшін анықлаушысы нөлге тең болған

$$(e_{ab}^{-1} n^w - \delta_{\alpha\beta}) D_\beta = 0. \quad (V-ew)$$

еке теңлемесін алуға болады. Бұл теңлемелер D векторының бағытын анықтайды. {(V-ew) системасында $\alpha, \beta = X', Y', Z'$, суммалау β бойынша жүргізіледі}.

(V-ew) нан n ниң екі мінсіне (Френель теңлемесінің екі шешіміне сәйкес келуі) сәйкес келетүін D' және D'' векторларының бағыттарының өз-ара перпендикуляр екенлігін білуге болады (сүретте көрсетілген).

Енді Умов-Пойнтинг энергия ағысы векторын Зараймыз

$$S = \frac{c}{4\pi} [\mathbf{E} \times \mathbf{H}] = \frac{c}{4\pi} [n\mathbf{E} - \mathbf{E}(nE)]. \quad (V-ee)$$

S векторы D, E, n векторлары тегісliğінде жатады, электр майданы кернеулігін векторы E ге перпендикуляр, ал n векторы менен бағыты бойынша сәйкес келмейді. S векторының $\partial\omega/\partial n$ группалық тезлік бағытында бағытталғандықтан дәллілеуге болады. Нұр векторы s деп S бағытындағы абсолют шамасы бойынша $ns=q$ шартын қанағаттандыратүін векторды атайық. Енді $sE = 0, sH = 0$ ге ийе боламыз [(V-ee) ди Зараймыз]. $[s \times H] = [s \times [n \times E]] = -E, [s \times D] = -[s \times [n \times H]] = H$.

Енді

$$D_i = \epsilon_{ik} E_k, \quad D = -[n \times H], \quad H = [n \times E], \quad ns = q, \quad (V-era)$$

$$E_i = \epsilon_{ik} D_k, \quad E = -[s \times H], \quad H = [s \times D], \quad ns = q \quad (V-er6)$$

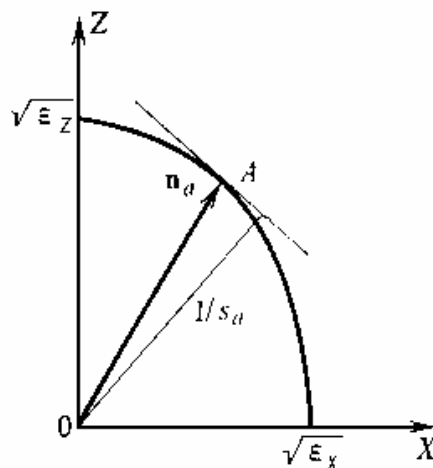
те4лемелер Затарларын салыстырамыз 81м D , H , n шамалары ушын дбзилген (V-eq) да2ы $\epsilon_{ik} \rightarrow e_{ik}^{-1}$, $D \rightarrow E$, $n \rightarrow s$ алмастыры7ларын пайдаланы7 жолы менен E , H , s шамалары ушын те4леме аламыз. Кристаллооптикада2ы **екилик принципини**4 мазмуну усыннан ибарат. Мысалы s^0 ди4 ба2ыты бойынша нур векторы s ти4 абсолют шама-сын аны3ла7 ушын (V-eq) ден

$$\frac{(s_x^0)^2}{1/s^2 - 1/e_x^{-1}} + \frac{(s_y^0)^2}{1/s^2 - 1/e_y^{-1}} + \frac{(s_z^0)^2}{1/s^2 - 1/e_z^{-1}} = 0$$

те4лемесин аламыз.

(V-ew) Затнастарына 1пи7айы геометриялы3 т6р бери7 м6мкин. e_{ik}^{-1} тензорыны4 к5шерлери $\sqrt{e_x}$, $\sqrt{e_y}$, $\sqrt{e_z}$ бол2ан эллипсоидын Зараймыз. Бул эллипсоид **оптикалы3 индикатриса** деп аталады. Тол3ын векторы k ны4 базы бир ба2ытын аламыз. Сайлап алын2ан n^0 ба2ытына перпендикуляр бол2ан тегислик пенен эллипсоидты4 кесилеси7 сызы2ы улы7ма жа2дайда эллипс болып табылады. (V-eq) те4лемеси бул кесимдеги эллипти4 бас ярым к5шерлери сыны7 к5рсетикишлери n ни4 м1нислерине те4, ал ба2ыты n^0 т1репинен берилген еки тол3ынны4 индукция векторлары D' 81м D'' ларды4 ба2ыты менен ба2ытлас. Екилик принци (алмастыры7 За2ыйдасы) нур векторы s ти4 берилген ба2ыты ушын электр майданыны4 керне7лиги векторлары E' 81м E'' ушын да с1йкес эллипсоид 81м эллипс Зуры72а м6мкиншилик береді.

Кристалда2ы жа3тылы3 тол3ыныны4 ба2ытына сыны7 к5рсеткишлерини4 21резилиги 8а33ында к5ргизбелі т6рде тол3ын векторлары бети береді. Бул бетти4 берилген ба2ытта2ы радиус-векторларыны4 м1нислери n^0 Френел те4лемеси ж1рдемінде аны3лан2ан сыны7 к5рсеткишлерини4 м1нислеріе те4. Тап сондай т5ртинши т1ртипли бет s нур векторлары ушын да дбзили7и м6мкин. Буннан былай 81р 3ыйлы класста2ы кристаллар ушын усындай бетлерди4 т6рини4 Зандай болату2ынлы2ын Зараймыз.



гі -с67рет. Кристалда2ы нур 81м тол3ын векторлары арасында2ы геометриялы3 Затнасты келтирип шы2ары7 ушын пайдаланылату2ын с67рет.

Мейли $f(k_x, k_y, k_z, \omega) = 0$ толзын векторлары бетини4 те4лемеси болсын. Группалы3 тезликтi4 Зура7шылары (бул Зура7шылар $\frac{\partial \omega}{\partial k_i} = - \frac{\partial f / \partial k_i}{\partial f / \partial \omega}$ те4лиги ж1рдемiнде аны3ланады) $\frac{\nabla f}{\nabla n_i}$ ту7ындысына ту7ра пропорционал. Сонлы3тан нур векторы $\text{grad } f$ ке параллел, я2ный толзын векторлары бетине т6сирилген нормал бойынша ба2ытлан2ан. Мейли енди n_a толзын векторлары бетини4 Зандай да бир нозатыны4 радиус-векторы, ал s_a с1йкес нур векторы болсын. А нозатында2ы толзын векторлары бетине т6сирилген урынба бетти4 те4лемеси $s_a(n - n_a) = 0$ т6рине ийе болады, ал $n_a s_a = q$ бол2анлы3тан $s_a n = q$. Демек толзын векторлары тегислигине перпендикуляр координата басына шекем ж6ргизилген ту7рыны4 узынлы2ы q/s_a 2а те4. Тап усы сыя3лы нур векторлары тегислигине координата басынан ж6ргизилген перпендикулярды4 узынлы2ы q/n_a 2а те4. Усындай жоллар менен кристалларда2ы жа3тылы3 толзыныны4 нур 81м толзын векторлары арасында2ы геометриялы3 с1йкесликтi таба аламыз.

Бир к5шерли кристаллар. Диэлектриклик си4иргишлик тензорыны4 т6рин Зарапшы2ы7 менен барлы3 кристалларды диэлектрлик си4иргишлик тензорыны4 бас м1нислерини4 саны (q, w, e) бойынша 6ш топар2а б5ли7ге болату2ынлы2ын к5ремиз.

Кублы3 кристаллар ушын ϵ_{jk} тензоры $\epsilon = n^w$ скаляр2а айланады 81м бундай кристаллар оптикалы3 31сийетлери бойынша изотроп денелерден айырмасы болмайды. Тригонал, тетрагонал, гексагонал кристаллар ушын ϵ_{jk} тензоры еки бас м1исине ийе болады $\epsilon_z = \epsilon_{||} = n_e^2, \epsilon_x = \epsilon_y = \epsilon_{\perp} = n_o^2$. С1йкес характеристикалы3 бет к5шери жозары т1ртипли симметрия к5шерине параллел айланы7 эллипсоиды болып табылады. Френел те4лемеси бир к5шерли кристаллар ушын бас координаталар систмасында еки те4лемеге айрылады

$$n^w - \epsilon_{\perp} = 0, \quad n_z^2 / \epsilon_{\perp} + (n_x^2 + n_y^2) / \epsilon_{||} = q. \quad (V-et)$$

Солай етип бир к5шерли кристалларда толзын векторыны4 81р бир ба2ытында еки толзын тар3ала алады сыны7 к5рсеткиши $n_o = \sqrt{\epsilon_{\perp}}$ бол2ан ба2ыт3а 21резсиз (сонлы3тан усындай атты ал2ан) **1деттеги толзын**, екiнши толзынды 1деттегидей емес толзын деп атаймыз 81м ол кристалда2ы е4 жозар2ы симметрия к5шерине параллел етип алын2ан к5шер Z ке салыстыр2анда2ы n векторыны4 е4кейи7 мбйеши θ 2а 21резли

$$q/n^w = \sin^w \theta / \epsilon_{||} + \cos^w \theta / \epsilon_{\perp}. \quad (V-ey)$$

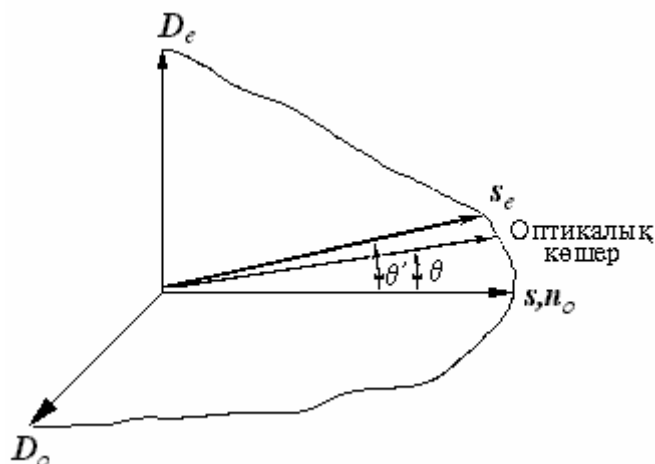
$\theta = 0$ бол2анда бир айры3ша ба2ытта еки толзынны4 да сыны7 к5рсеткишлери те4леседи $n_o = n = \sqrt{\epsilon_{\perp}}$. Бундай жа2дайда кристалда изотроп денедегилердей толзынлар бирдей тезликте тар3алады. Кристалда2ы усындай ба2ыт **оптикалы3 к5шер** деп аталады. Сонлы3тан тригонал, тетрагонал 81м гексагонал сингониялы кристалларды бир к5шерли кристаллар деп атаймыз.

Е, демек D векторыны4 ба2ытын $(V-we)$ бойынша аны3ла7шы $(V-wo)$ те4лемелер системасыны4 шешимлери 1деттегидей толзында жа3тылы3 тербелислерини4 ба2ытыны4 оптикалы3 к5шер 81м толзын векторы жатату2ын тегисликке перпенди-

куляр екенлігін к5рсетеді. Бундай тегіслик **бас кесім** деп аталады (с67ретте к5рсетілген). Ал 1деттегідей емес тол3ында болса керісінше, тербелістер ба2ыты бас кесімде жатады. !деттегідей тол3ынның нур векторы тол3ын векторы n ни4 ба2ыты менен с1йкес келеді 81м кристалды4 оптикалы3 к5шері менен θ мбйешін жасайды. !деттегідей емес тол3ынның нур векторы бас кесім тегіслігінде жатады (n , D , s , E векторлары барлы3 7а3ытта компланар), біра3 тол3ын векторы n ни4 ба2ыты менен ба2ытлас емес 81м оптикалы3 к5шер менен бас3а θ' мбйешін жасайды. Бул мбйешті4 ба2ыты былайынша аны3ланады

$$n \sin \theta' = (\epsilon_{\perp} / \epsilon_{\parallel}) n \sin \theta. \quad (V-eu)$$

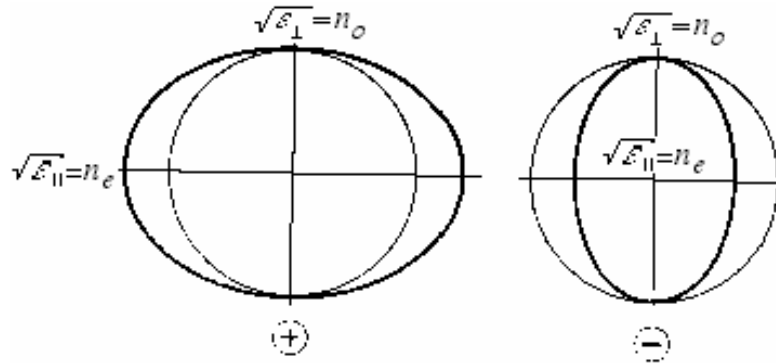
Френел те4лемесінен бір к5шерлі кристалларда тол3ын векторларының бетлері екі бетке б5лінеді. !деттегідей тол3ын үшін сфералы3 81м !деттегідей емес тол3ын үшін айланы7 эллипсоиды. Оптикалы3 к5шер бойында жат3ан екі нозатта усы екі бет бір биріне тийеді. Егер $n_0 < n$, болса кристалды о4, ал $n_0 > n$, бол2анда кристалды теріс деп атаймыз.



го-с67рет. Бір к5шерлі кристалда2ы !деттегідей 81м !деттегідей емес тол3ындарда2ы жазтылы3 тербеліслерінің ба2ыттары.

Екі к5шерлі кристаллар. Триклин, моноклин 81м ромбалы3 кристаллар үшін тол3ын векторлары бетлерін д6згенде бір бирінен 5згеше 6ш бас м1нісіне ийе болату2ын 6ш к5шерлі эллипсоидты пайдаланамыз $e_{ik}^{-1} x_i x_k = q$. Эллипсоидты4 Y к5шеріне перпендикуляр тол3ын векторларының бетінің кесе-кесімін д6зі7 үшін ($\epsilon_x < \epsilon_y < \epsilon_z$ бол2ан жа2дайда) былайынша 81рекет етеміз: тензорлы3 эллипсоидты YZ тегіслігі менен кесеміз: $\sqrt{e_y}$ 81м $\sqrt{e_z}$ ке те4 бол2ан кесінділерді X к5шері бойына орналастырамыз. Эллипсоид кесімі ішінде кесі7ден пайда бол2ан тегіс-лікті Y к5шері д5герегінде буры7 ар3алы тура3лы $\sqrt{e_z}$ ярым к5шеріне ийе эллип-сти 81м $\sqrt{e_z}$ тен минималлы3 $\sqrt{e_x}$ ке шекем 5згерету2ын бас3а 5згері7шіні ала-мыз. Солай етип тол3ын векторлары бетінің кесімінде радиусы $\sqrt{e_y}$ ке те4

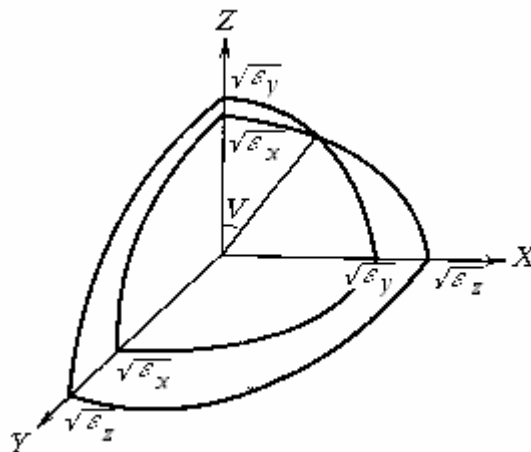
ше4бер 81м ярым к5шерлері $\sqrt{e_x}$, $\sqrt{e_z}$ бол2ан эллипс аламыз. Тап усындай жол-лар менен X 81м Z к5шерлеріне перпендикуляр бол2ан бас3а еки кесім аламыз (с67ретте к5рсетілген)



t0-с67рет. О4 81м терис кристаллар ушын тол3ын векторларыны4 бетлери.

Бет т5рт нозатта бир бирине тийету2ын еки Забы3 т1репинен пайда етиледі 81м симметрия орайына ийе болады. Усы нозатлар2а координата басынан жбргизілген ту7рылар **оптикалы3 к5шерлер** ямаса **бинормаллар** деп аталату2ын ту7рылар бойынша сыны7 к5рсеткішлери бир бирине те4леседі 81м екиленіп нур сындыры7 болмайды (бул ба2ытлар2а тензорлы3 эллипсоидты4 ше4бер т1ризли кесими с1йкес келеді). Сонлы3тан триклин, моноклин 81м ромбалы3 кристаллар еки к5шерлі кристаллар деп аталады. Оптикалы3 к5шерлер Z к5шери менен V мбйешін жасайды. Бул мбйешти4 м1нісін ше4бер те4лемесі $x'' + z'' = \epsilon_y$ менен $x''/\epsilon_z + z''/\epsilon_x = q$ эллипс те4лемесін Зосып шеши7 ар3алы алынады

$$gV = \sqrt{\frac{e_z(e_y - e_x)}{e_x(e_z - e_y)}} \quad (V-ei)$$



tq-с67рет. Еки к5шерлі кристалларда2ы тол3ынлы3 бетлер.

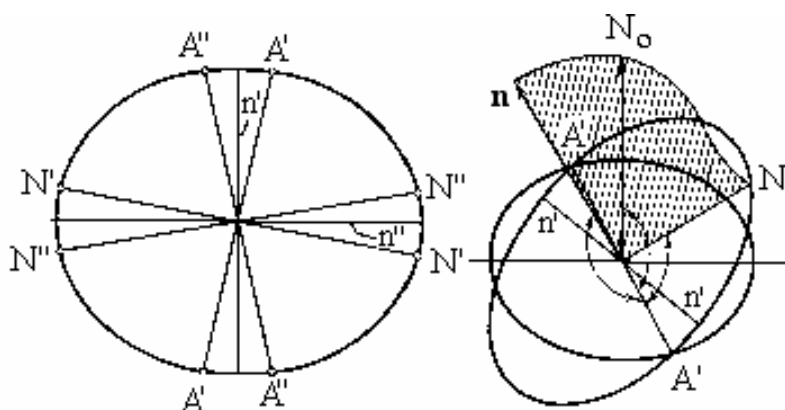
Т5мендеги кестеде базы бир еки к5шерли кристаллар ушын n менен V ны4 м1нислери берилген

Кристал	n_q	n_w	n_e	wV^0
Силитра KNO_e	q.eewi	q.roi i	q.roor	y
Аммиак силитрасы NH_rNO_e	q.rqq	q.y0t	q.ywoy	et
Гипс $CaSO_r \cdot wH_wO$	q.twq	q.twe	q.te0	ti
Арагонит $CaCO_e$	q.te0	q.yi q	q.yi t	qi

Тол3ын векторыны4 ба2ытына байланыслы тол3ынларды сыны7 к5рсеткишини4 аналитикалы3 м1нислери ($V-e0$) ямаса ($V-eq$) Френел те4лемелери ж1рдемінде 1мелге асырылады. ! пи7айылы3 ушын биз жозарыда Золлан2анымыздай тол3ын векторыны4 ба2ытын диэлектрик си4иргишлик тензорыны4 бас к5шерлери менен д6зету2ын ба2ытла7шы косинуслары n_x^0, n_y^0, n_z^0 лерди4 ж1рдемінде емес, ал кристалды4 оптикалы3 мбйеши менен жасайту2ын φ_q 81м φ_w еки мбйешини4 ж1рдемінде беремиз. Усындай жоллар менен тол3ын векторыны4 ба2ытын аны3ла7 ар3алы усы ба2ытта тар3алату2ын тол3ынларды4 сыны7 к5рсеткишлери n' пенен n'' арасында2ы айырманы а4сат есапла72а болады

$$\frac{1}{(n')^2} - \frac{1}{(n'')^2} = \left(\frac{1}{e_x} - \frac{1}{e_y} \right) \sin \varphi_q \sin \varphi_w. \quad (V-e0)$$

Еки к5шерли кристалларда2ы тол3ынлар тербелисини4 ба2ыты 8а33ында2ы м1селе **Френел теоремасы** ж1рдемінде шешиледи. Бул теорема бойынша n векторына с1йкес кели7ши жазталы3 тол3ыны тербелислери ба2ыты (я2ный D векторлары ба2ыты) n векторына перпендикуляр бол2ан тегисликтеги 81р бири n векторы менен оптикалы3 к5шерлерди4 бирин алату2ын еки тегисликти4 излери арасында2ы мбйешлерди4 биссектирисасы болып табылады.



tw-c67рет. Еки к5шерли кристалларда2ы жазтылы3 тол3ынларыны4 поляризациясы 8а33ында2ы Френель теоремасын келтирип шы2ары7 ушын керек бол2ан c67рет.

Мейли n' пенен n'' ϵ_{ik}^{-q} тензоры эллипсоидыны4 n векторына перпендикуляр тегислик пенен кесилеси7инен келип шы33ан эллипсити4 ярым к5шерлери, пл $A'A'$

диаметри бул кесимни⁴ эллипти⁴ д⁵гелек кесими менен кесилиси⁷ сызы²ы бол-
сын. Эллиптикалы³ кесимде $A'A'$ ке перпендикуляр $N'N'$ диаметрин жбргиземиз. n ,
 N_0 , $N'N'$ ларды⁴ $A'A'$ ке перпендикуляр бол²ан бир тегисликте жатату²ынлы²ы
тбсиникли. Усындай бол²ан дбзилис бас³а д⁵гелек кесим 81м бас³а оптикалы³
к⁵шер ушын да Зурылы⁷ы мбмкин.

§ гу. Кристалларды⁴ структуралы³ анализи тийкарлары

Затларды⁴ атомлы³ Зурылысын бйрени⁷ рентген нурларыны⁴, электронларды⁴
ямаса нейтронларды⁴ дифракциясына тийкарлан²ан. Тбскен толЗынларды⁴ шашы-
ра⁷ы менен атомларды⁴ жайласы⁷ы арасында²ы байланысты бйренету²ын дифракция
теориясы барлы³ нурлар ушын бирдей. Бул теорияны биз улы⁷ма тбрде рентген нур-
лары дифракциясы мысалында Зарап шы²амыз.

Егер рентген нурларын атомлар жыйнал²ан орын²а ба²ытласа³ усы атомларды⁴
электронлы³ Забы³лары тбскен нур менен т1сирлесип, нурды шашыратады.
ТолЗынларды⁴ тарЗалы⁷ ба²ыты модули

$$|k| = 2\pi/\lambda \quad (V-r_0)$$

ге те⁴ бол²ан толЗын векторы k менен бериледи.

Тегис монохромат толЗын ушын улы⁷малы³ а⁴латпа былай жазылады

$$A \exp i(k \cdot r + \alpha). \quad (V-rq)$$

Бул жерде A амплитуда, r ке⁴ислик нозатыны⁴ радиус-векторы, α д1слепки фа-
за.

Бул жазы⁷да 7аЗыт жо³. Себеби бизди Зызы³тырату²ын Зубылысты талЗыла²анда
толЗынны⁴ 7аЗыт бойынша тарЗалы⁷ы емес, базы бир 7аЗыт моментиндеги бирза-
матлы³ дифракциялы³ с67рет 18мийетке ийе болады. Бул шашыра²ан толЗынлар ара-
сында²ы 5з-ара фазалы³ айырмаларды табы⁷ ушын толы³ жеткиликли болады. Бул
айырмалар тек 2ана ке⁴исликтеги атомларды⁴ жайласы⁷ларына байланыслы болып,
7аЗыт³а 21резли емес.

Солай етип бир ба²ытта таралы⁷шы еки толЗын бирдей фазада болса, онда олар
бир бирин кбшейтеди 81м екиленген амплитуда²ы толЗынды береди. Ал фазалары
Зарама-Зарсы болса, онда бундай толЗынлар бир бирин с5ндиреди.

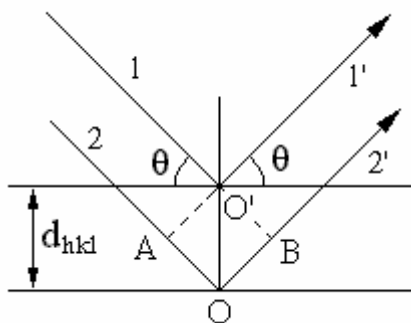
ТолЗынларды⁴ шашыра⁷ы серпимли 81м серпимсиз болы⁷ы мбмкин. Ал рентген
81м бас³а да толЗынларды⁴ кристалларда²ы шашыра⁷ында тийкар²ы орынды сер-
пимли шашыра⁷ Зурайды. Сонлы³тан шашыра²ан толЗынларды⁴ толЗын узын-
лы³лары кристал²а келип тбскен толЗынларды⁴ толЗын узынлы²ына те⁴ болады.

Кристалларда²ы толЗынларды⁴ дифракциясын кристаллы³ п1нжерени⁴ тегис-
ликлериндеги ' ша²ылысы⁷ сыпатында Зара⁷а болады. ' Ша²ылысы⁷ 5з-ара парал-
лел тегисликлер т1репинен ша²ылыс³ан толЗынлар бирдей фазада Зосылату²ын
жа²дайларда орын алады. Бул жа²дай с67ретте к5рсетилген. q' 81м w' нурлары
(толЗынлары) арасында²ы жбрислер айырмасы $^m = AO + OB$ 2а те⁴. %з гезегинде AO

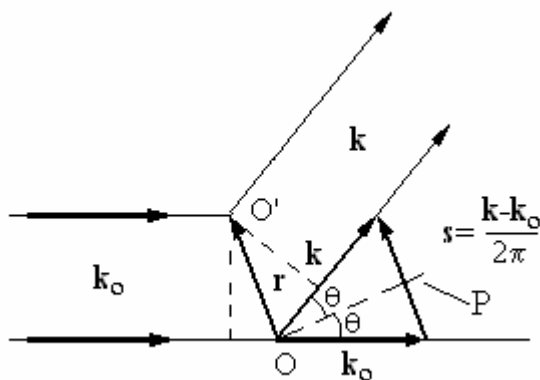
$= OB = OO' \sin \theta = d \sin \theta$. Демек $\Delta = wd \sin \theta$. Екі толзынның бір-біріне қысығуы үшін Δ пәтін сан еселенген толзын ұзындығына ($n\lambda$) тең болуы керек. Яғни

$$wd \sin \theta = n\lambda. \quad (V-rw)$$

Шашыраған толзындардың бағытын (θ), тегісліклер арасындағы шашыралық d_{hkl} және толзын ұзындығы λ ни байланыстыратын бұл теңлемени Вульф-Брэгг теңлемесі деп атаймыз. n шашырау тәртібі деп аталады ($n = 1, 2, \dots$).



те-с67рет. Вульф-Брэгг теңлемесін келтіріп шығаруға



т1V-с67рет. Екі нәтижелі орайдағы шашырау.

Енді объектінің барлық нәтижелерінде шашырауын екінші толзындарды Зараймыз (демек ұсы нәтижелерге келіп тәсілші толзындарды бірінші, ал шашыраған толзындарды екінші толзындар деп атаймыз). Мейлі O және O' болған екі шашыратушы орай бар болсын. Ұсы орайлардың біреуін ($r = 0$ болған) координата басы ретінде Забыл етеміз. Ал екіншісіннің орны r радиус-векторы жәрдемінде беріледі. Толзын келіп тәскенде бұл орайлар Зодағы және екінші толзындар дереклеріне айланады. Дәлсіз толзын ұлыма жаңдайларда екі орайға бір Зыйлы фазаларда келіп жетеді. Сонлытан шашыраған толзындар да бір Зыйлы болған дәлсіз фазаларға ийе болады. Шашыраған толзындардың фазалары бір-біріне сәйкес келуін бағытларда бұл толзындар бір-біріне қысығеді. Ал фазалар Зарама-Зарсы болып Зосылатуын бағытларда толзындар бір-біріне бірлесіреді.

Егер орайлар арасындағы зашызлыз r ден келип тбси7ши толзынларды4 толзын узынлы2ы λ 1де7ир блкен болса 31леген баытта 3осымша фазалар айырмасы пайда болмайды. Сонлызтан шашыра7 интенсивлиги мбйешке 21резли болмайды.

Кристаллардағы атомлар арасындағы зашызлыз шама менен $q \cdot r \cdot \overset{\circ}{\text{Å}}$ бол2анлызтан жа3тылыз (толзын узынлы2ы бир неше мы4 $\overset{\circ}{\text{Å}}$) келип тбскенде дифракцияны4 ба3ланы7ы мбмкин емес.

Ал рентген нурлары, электронлар, нейтронлар толзын узынлызлары $q \cdot \overset{\circ}{\text{Å}}$ ни4 1тирапында. Сонлызтан олар атомларды4 жыйна2ында шашыра2анда дифракциялыз эффектлерди береді. Принципинде бундай нурлар атомлыз Зурылысты изертле7 ушын жарамлы болып табылады.

$r = 0$ 81м r нозатларында k баытында шашыра2ан толзынлары4 жбрислер айырмасын анызлаймыз. Бул айырма $k \cdot r - k_0 \cdot r = (k - k_0) \cdot r$ ге те4. Солай етип егер тбси7ши толзын бирлик амплитуда2а ийе болса ($A = q$), r де тур2ан шашыраты7шы орай

$$f \exp i(k-k_0)r = f \exp i\pi r (S) \quad (V-re)$$

толзынын береді.

f коэффициенті орайды4 шашыраты7шылыз кбшин береді. (V-re) Р атомлыз тегислигигине перпендикуляр S векторы 3олланыл2ан 81м бул вектор былай анызланады

$$S = (k-k_0)/(\pi r) \quad |S| = (w \sin \theta)/\lambda. \quad (V-rr)$$

Бул тегислик Р 2а салыстырып θ мбйеши 5лшенеді.

Егер толзын n шашыраты7шы орайына ийе объектке келип тбссе 81м 81р бир орайды4 шашыраты7шылыз 31билетлиги f_i , жайлас3ан орны r_i векторы менен анызланату2ын болса (V-re) тийкарында шашыра2ан толзынлар ушын т5мендегидей амплитуда аламыз

$$\sum_{j=1}^n f_j \exp i\pi r_j (S) = @ (S). \quad (y)$$

@(S) берілген объектті4 **шашыра7 амплитудасы** деп аталады. Нозатлыз шашыраты7шы орай ушын f_i туразлы 81м S ке 21резли емес. Шашыра7 амплитудасы ушын жазыл2ан (V-rt)-а4латпа универсаллыз характерге ийе. %йткени берілген орай ушын шашырату7 31билетлиги f ти 3урамаластыры7 ар3алы усы орай ретінде электронды, атомды, молекуланы ямаса молекулаларды4 жыйна2ын Зара7ымыз мбмкин.

Рентген толзынлары (электромагнит толзынлар) объектке келип тбскенде электронлар усы толзынларды шашыратату2ын 'физикалыз' нозатлар болып табылады (Толзынлар келип тбскенде атомларды4 зарядлан2ан ядролары да тербеліске келеді 81м екінші толзынларды нурландырады. Бира3 (V-ry)-а4латпаны4 б5лиминдеги m ядроларды4 электронлар2а Зара2анда $m_z/m_e \approx q0^r$ кем шашырату2ынлы2ын а42артады. Сонлызтан 1детте ядролар т1репинен шашыра2ан толзынлар есап3а алынбайды). * 1р бир электрон келип тбскен толзынны4 жийилигиндей (толзын узынлы2ы келип тбскен толзынны4 толзын узынлы2ындай) жийиликтегі екінші толзынны4 дереги-

не айланады. Электрон т1репинен шашыратыл2ан тол3ынны4 амплитудасы келип т6си7иши тол3ынны4 амплитудасына пропорционал 81м т5мендегидей а4латпа ж1рдемінде аны3ланады`

$$f_e = \frac{1}{R} \frac{e^2}{mc^2} \sin \varphi. \quad (V-ry)$$

Бул жерде R - ба3ла7 нозатын шекемги 3ашы3лы3, e , m электронны4 заряды менен массасы, c жазтылы3ты4 тезлиги, $\sin \varphi$ тол3ынны4 поляризациясын есап3а алады.

Бир электронны4 шашыра7 амплитудасын бирге те4 деп 3абыл етсек $(V-rt)$ ке му7апы3 31леген объект т1репинен шашыра2ан тол3ын ' электронлы3} бирликлерде былай аны3ланады`

$$@(\mathbf{S}) = \sum_{j=1}^n \exp w\pi i (\mathbf{S} \mathbf{r}_j). \quad (V-ru)$$

Шашыра7 амплитудасын абсолют бирликлерде а4латы7 ушын $@$ ти f_e ге к5бейти7имиз керек, я2ный

$$@_{abc}(\mathbf{S}) = @(\mathbf{S}) f_t. \quad (V-ri)$$

Биз буннан былай шашыра2ан рентген нурларыны4 амплитудасын есап-ла2анымызда $(V-ru)$ тийкарында электронлы3 бирликлерде есапла7ды Золланамыз. Интенсивликти4 абсолют м1нисин есапла2анымызда f_e шамасын да есап3а алы7ымыз керек.

§ ru. Электрон ты2ызлы2ы функциясы. Фурье интегралы.

\mathbf{r}_t нозатларында жайлас3ан n нозаттты4 дискрет жыйна2ын Зара72а Зара2анда объектти4 бзликсиз тар3ал2ан шашыраты7 31билетлилигин Зарап шы2ы7 Золайлы болады. Себеби рентген нурлары электронларда шашырайды, ал олар ушын объек-тти4 7а3ыт бойынша орташалан2ан электронны4 ты2ызлы2ы' $\rho(\mathbf{r})$ ' шашыраты7шы материя} болып табылады. Бул функцияны4 м1ниси \mathbf{r} нозаты тирапында2ы mV_r к5лемі элементіндегі электронларды4 орташа саны $n_e(\mathbf{r})$ ге те4`

$$\rho(\mathbf{r}) = n_e(\mathbf{r}) / {}^mV_r. \quad (V-ro)$$

Бундай етип т1рипле7 квант механикасында ке4нен Золланылады. Бул жерде 7а3ыт бойынша орташа электронлы3 ты2ызлы3 берилген объектти4 тол3ын функция-сыны4 квадраты менен бериледи`

$$\rho(r) = |\Psi(r)|^w. \quad (V-to)$$

Усындай к5з-Зараста м1селе шешилету2ын болса дискрет шашыраты7шы орайлар бойынша алын2ан сумма $\rho(r)$ функциясыны4 бзликсиз 5згерету2ын м1нислери бойынша интегралла7 менен алмастырылады`

$$\begin{aligned} @(\mathbf{S}) &= \int \rho(r) \exp [w\pi i (\mathbf{S} \mathbf{r})] dv_r = \\ &= \iiint_{x,y,z=-\infty}^{\infty} r(x,y,z) \exp[w\pi i (xX + y: + zZ)] dx dy dz = F[\rho]. \end{aligned} \quad (tq)$$

dv_r шашыраты7шы к5лем элементи, S векторыны4 бш Зура7шысы X, Y, Z ар3алы белгиленген, F Фурье операторы. Бул а4латпа S векторыны4 функциясына амплитуданы береді, я2ный $k = k_0 + \pi S$ ти4 31леген ба2ытында2ы шашыра7ды аны3лайды.

Дифракцияны т1риплейту2ын бул интеграл математикалы3 формасы бойынша Фурье интегралы болып табылады. Шашыраты7ды т1риплейту2ын $@(S)$ функциясы кери ке4ислик деп аталату2ын S векторыны4 ке4ислигинде берілген. $\rho(r)$ объекти4 реал ке4исликтеги Зурылысын т1риплейди, 81м усы Зурылыс пенен бир м1нисли байланы3ан.

$(V-tq)$ -а4латпаны4 ж1рдемінде 81р 3ыйлы бол2ан м1селелерди шеши7 м6мкин атомларда2ы, молекулаларда2ы, 81р Зандай форма2а ийе 81м ишиндеги шашыраты7шы орайлар 81р 3ыйлы болып тар3ал2ан тутас объектлердеги шашыра7ды ана3ла7 м6мкиншилигин береді.

Объекттеги электронларды4 тер3алы7ы $\rho(r)$ атомларда2ы электронларды4 тар3алы7ы $\rho_i(r)$ 81м атомларды4 5з-ара жайласы7лары бойынша аны3ланады. $\rho(r)$ функциясыны4 максимумы атомларды4 орайына, ал киши м1нислери атомлар арасында2ы химиялы3 байланысларды 1мелге асырату2ын сырт3ы электронлар2а с1йкес келеді. Егер атомларды4 орайлары r нозатында жайлас3ан болса n атомнан турату2ын жыйындысыны4 электронлы3 ты2ызылы2ы т5мендегидей 6зликсиз функция менен бериледи

$$\rho(r) = \sum_{j=1}^n \rho_j(r - r_j). \quad (V-tw)$$

Кристал ямаса молекуланы4 электронлы3 ты2ызылы2ын $[\rho(r) \text{ ди}]$ усындай жоллар менен айырым атомларды4 электронлы3 ты2ызылы3ларыны4 суперпозициясы сыпатында аны3ла7 ар3алы электронларды4 сырт3ы электронлар Забы3ларында2ы ай3ын т6рдеги тар3алы7ын есап3а алма7 м6мкиншилигине ийе боламыз. Электронлы3 ты2ызылы3 функциясы $\rho(r)$ барлы3 7а3ытта да о4 м1ниске ийе.

$(V-tq)$ -Фурье интегралы бир тексизликлерини4 5лшемлери т6си7ши тол3ын узынлы2ы менен барабар бол2ан жа2дайларда2ы дифракция Зубылысын т1рипле7 ушын жарамлы. Сонлы3тан бул интеграл барлы3 дифракциялы3 методлар тийкарында жатады.

Атомлы3 амплитуда изоляциялан2ан атом т1репинен шашыра7ды аны3лайды 81м оны **атомлы3 фактор** деп те атайды. $(V-tq)$ ге атомны4 электронлы3 ты2ызылы2ы $\rho_a(r)$ ди 3ойы7 ар3алы атомлы3 амплитуданы4 м1нисин аламыз

$$f(S) = \int \rho_a(r) \exp [i\pi(Sr)] dv_{\square \tau} \quad (V-te)$$

Атомларды4 электронлы3 Забы3лары сфералы3 симметрия2а ийе деп есапла7 жеткиликти д1режеде дурыс болып табылады. Усындай жа3ынласы7 тийкарында $(V-tq)$ ни сфералы3 координаталарда былай жаза аламыз

$$f(S) = \int_0^\infty r \pi^w \rho_a(r) \frac{\sin sr}{sr} dr. \quad (V-tr)$$

Бул жерде $s = \pi|S| = r\pi \frac{\sin q}{l}$. Солай етип f функциясы s ти4 модулинен 2ана 21резли 81м кери ке4исликте сфералы3-симметриялы болады. $f(s)$ ти есапла7 ушын атомларды4 электронлы3 ты2ызлы2ы $\rho_a(r)$ ди4 м1нислерин били7 керек. *1зирги 7а3ытлары $\rho_a(r)$ ты4 м1нислери барлы3 атомлар ушын квант механикасы усыллары ж1рдемінде блкен д1лликте есаплан2ан.

$$s \rightarrow 0 \text{ де } \frac{\sin sr}{sr} \rightarrow q \text{ 81м } f(0) = \int \rho_a(r) dv_r = Z. \quad (V\text{-}tt)$$

Демек шашыра7 мбйешили4 ноллик м1нисинде атомлы3 амплитуда атомны4 к5леми бойынша алын2ан усы атомда2ы электронларды4 санына те4 электронлы3 ты2ызлы3ты4 интегралы болып табылады. Шашыра7 мбйешили4 блкейи7и менен f ти4 м1нислери киширейеди. f - иймекликлери деп аталату2ын бундай функциялар с67ретте берилген.

§ ri. Температуралы3 фактор

Кристалларда атомлар жыллылы3 Зоз2алыслары 8алында болады. Шашыра7ды аны3лайтуын электронлы3 ты2ызлы3 функциясы $\rho(r)$ 7а3ыт бойынша орташалан2ан электронлы3 ты2ызлы3 болып табылады. Дифракциялы3 экспериментти4 уза3лы2ы атомларды4 жыллылы3 тербелислери д17иринен 1де7ир блкен болады. жыллылы3 Зоз2алысларын есап3а алы7 ушын атомларды4 орайларыны4 те4 салма3лы3 8алы 1тирапында тар3алы7ыны4 7а3ыт бойынша орташасын беретутын $w(r)$ функциясын били7имиз керек. Бул функция тыныш тур2ан атомны4 электронлы3 ты2ызлы2ы $\rho(r)$ ди 'жаяды' (электронлы3 ты2ызлы3 пенен бирге потенциалды 81м ядролы3 ты2ызлы3ты).

Усындай Зоз2алы7шы атомда2ы электронлы3 ты2ызлы3ты аны3лаймыз. Бул ушын атомны4 r' нозатына жылжы2анда2ы электронлы3 ты2ызлы2ы $\rho(r - r')$ ты усы нозатта атомды табы7ды4 итималлылы2ы $w(r')$ ке к5бейтемиз 81м барлы3 к5лем бойынша ты2ызлы3ты4 орташа м1нисин есаплаймыз`

$$\rho_{aT}(r) = \int \rho(r - r')w(r')dv_{r'}. \quad (V\text{-}ty)$$

Бул Зурамалы системалар т1репинен шашыра2ан тол3ынны4 базы бир шашыра-ты7шы бирликти4 амплитудасы менен бул бирликлерди4 5з-ара жайласы7лары нызамы белгили бол2ан жа2дайларда2ы амплитудасын табы7ды4 дара усылы болып табылады.

Улы7ма жа2дайларда бир $f_q(r)$ функциясы бас3а бир $f_w(r)$ функциясы т1репинен берилген нызам бойынша тар3ал2ан болса, биргеликтеги тар3алы7

$$\int f_q(r - r')*f_w(r')dv_{r'} = f_q(r)*f_w(r) \quad (V\text{-}tu)$$

интегралы менен бериледи.

Бундай интеграл свертка интегралы ямаса f_q 81м f_w функцияларыны4 сверткасы деп аталады. *1р бир функцияны4 Фурье интегралы (V-tq) белгили болса, онда сверткадан алын2ан Фурье интегралы функцияларды4 81р бирини4 Фурье интегралларыны4 к5беймеси болып табылады`

$$\mathfrak{I}[f_q(r)] = @_q(S), \mathfrak{I}[f_w(r)] = @_w(S), \mathfrak{I}[f_q(r)*f(r)] = @_q(S)*@_w(S). \quad (V-ti)$$

Бул Затнаслар свертка теоремасы сыпатында белгили.

Солай етип (V-ty) свертка болып табылады.

$$\rho_{aT}(r) = \rho_a(r)*w(r). \quad (V-to)$$

Жыллылы3 Зоз2алысларын т1риплейту2ын $w(r)$ ден алын2ан (V-tq) Фурье интегралы температуралы3 фактор болып табылады`

$$f_T(S) = \int w(r) \exp w \pi i (rS) dv_r. \quad (V-y0)$$

Ал жыллылы3 тербелислериндеги атомлы3-температуралы3 фактор деп атала-ту2ын атомнан шашыра7 функциясы (V-to) ге 81м свертка теоремасы (V-ti) 2а му7апы3

$$f_{aT}(S) = f_a(S)*f_T(S). \quad (V-yq)$$

$w(r)$ функциясыны4 ' жайыл2анлы2ы' к5п факторлар2а байланыслы. Бира3 биз талла7ларымызда атомларды4 жыллылы3 тербелислери сфералы3 симметрия2а ийе деп есаплаймыз.

Сфералы3 жа3тан симметриялы3 тербелислерди Гаусс б5листирили7и ж1рдемінде т1риплейди. Бул жа2дайда Гаусс б5листирили7и атомларды4 те4 сал-мазлы3 8алынан орташа квадратлы3 а7ысы7ы $\sqrt{u^2}$ ты 5з ишине алы7ы керек`

$$w(r) = w(r) = \frac{1}{(2\pi u^2)^{3/2}} \exp(-r^w/w \overline{u^2}). \quad (V-yw)$$

Ал с1йкес температуралы3 фактор`

$$f_T(S) = \exp(-w \pi \overline{u^2} S^w) = \exp[-B(\frac{\sin q}{I})^w]. \quad B = i \pi \overline{u^2}. \quad (V-ye)$$

(V-ye)-а4латпа (V-yw) тен (V-tr) ти есап3а алы7 ар3алы алынады. $\sqrt{u^2}$ а7ысы7ы 81р 3ыйлы органикалы3 емес кристалларда шама менен $0.01V-0.9 \overset{\circ}{\text{Å}}$, ал органикалы3 кристалларда $0.t \overset{\circ}{\text{Å}}$ шекем жетеди.

Атомларды4 анизотроп тербелислеринде орташа квадратлы3 а7ысы7лар ба2ытлар2а байланыслы болады. Гармоникалы3 тербелислер ушын с1йкес а4латпа былай жазылады`

$$w(r) = \frac{1}{(2p)^{3/2} \sqrt{u_1^2 u_2^2 u_3^2}} \exp\left[-\frac{1}{2} \left(\frac{x_1^2}{u_1^2} + \frac{x_2^2}{u_2^2} + \frac{x_3^2}{u_3^2}\right)\right]. \quad (V-yr)$$

Бул а4латпада x_q, x_w, x_e ар3алы жыллылы3 тербеліслерін т1риплейту2ын эллипсоидты4 к5шерлері бойынша r векторыны4 а7ысы7ыны4 координаталары белгіленген, $\sqrt{u_i^2}$ усы к5шерлер ба2ытында2ы орташа квадратлы3 а7ысы7лар. Улы7ма жа2дайларда бул эллипсоидларды4 к5шерлері кристалды4 к5шерлеріне с1йкес келмейді. $f_T(S)$ функциясы мынадай т6рге ийе болады

$$f_T(S) = \exp[-w\pi^w(\overline{u_1^2} S_{x_1}^2 + \overline{u_2^2} S_{x_2}^2 + \overline{u_3^2} S_{x_3}^2)]. \quad (V-yt)$$

§ 10. Кристалларда2ы дифракция. Лауэ ш1ртлері

Дифракция2а ушыра2ан нурларды4 ба2ытын математикалы3 формада аны3ла7 3ыйын емес. С67реттегі A_q, A_w, A_e, \dots базы бир атомлар 3атары, ал стрелкалар менен к5рсетілген ба2ытлар дифракциялы3 тол3ынлар ба2ытлары болсын. Сонлы3тан $M_q A_q N_q$ нуры ж6рип 5ткен жолды4 шамасы $M_w A_w N_w$ жолды4 шамасынан п6тин сан еселенген тол3ын узынлы2ына 6лкен болы7ы керек. $M_q A_q = M_w B_w$ 81м $C_q N_q = A_w N_w$ бол2анлы3тан т5мендегідей ш1рт жаза аламыз

$$A_q C_q - B_w A_w = m\lambda. \quad (V-yu)$$

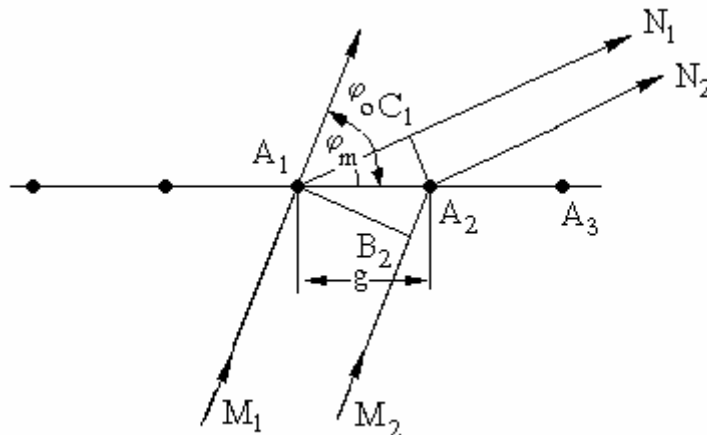
λ тол3ын узынлы2ы, m п6тин сан. Қо4ысылас атомлар арасында2ы 3ашы3лы3ты g 81рипи менен белгілейік. Усы атомлар 3атары менен 3атар2а келип т6си7ши нурлар 81м 3атарда дифракция2а ушыра2ан нурлар ба2ытларын с1йкес φ_0 81м φ_m 81риплері менен белгілейік. Сонда $A_q C_q = g \cos \varphi_m$ 81м $B_w A_w = g \cos \varphi_0$ екенлигі т6синикли. Демек

$$g (\cos \varphi_m - \cos \varphi_0) = m\lambda \quad (m = 0, q, w, \dots) \quad (V-yu)$$

Усындай ш1ртлер бас3а ба2ытларда2ы атомлы3 3атарлар ушын да жазылы7ы м6мкін. Бундай жа2дайларда

$$\begin{aligned} a(\cos \alpha_p - \cos \alpha_0) &= p\lambda, \\ b(\cos \beta_w - \cos \beta_0) &= w\lambda, \\ c(\cos \gamma_r - \cos \gamma_0) &= r\lambda \end{aligned} \quad (V-yi)$$

ш1ртлерін аламыз 81м бул ш1ртлерді Лауэ ш1ртлері деп атаймыз.



тiV-с67рет. Еки нoЗатлы3 орайда2ы шашыра7.

Кери пiнжере тбйинлерини4 5лшемлери. Фурье интегралы кери пiнжерени4 нoЗатлы3 тбйини тбсинигини4 пайда болы7ына алып келди. * а3ыйЗатында да бул функцияны4 мiниси h, k 81м l индекслерине 21резли болып, интеграл2а шексиз ке4ликке ийе дi7ирлик функцияны 3ойып, оны4 Зайталыны7 дi7ири шеклери бойынша интегралла2анда нoЗатлы3 тбйин алынады. Бира3 шарыраты7шы кристалл шекли 5лшемлерге, со2ан сiйкес белгили V к5лемине 81м шекли санда2ы элементар 3утышалар2а ийе болады. Усыны4 нiттийжесинде кери пiнжеренеи4 тбйини $\delta(S-g_{hkl})$ нoЗатлары болып табылмай, белгили 5лшемлерге 81м формалар2а ийе болып келеди. Қала берсе кери пiнжере тбйинини4 формасы кристалды4 5зини4 формасына байланыслы болады.

Кристалды4 5лшемлерини4 шеклилигин 81м оны4 формасын тiрипле7 ушын форма функциясы деп аталату2ын функция киргиземиз`

$\Phi(r) = q$ (кристалды4 ишинде) 81м $\Phi(r) = 0$ (кристалды4 сыртында)

Бундай жа2дайда шексиз 6лкен бол2ан кристалл ушын жазыл2ан $\rho_{\infty}(r)$ функциясы $\Phi(r)$ ге к5бейти7 менен формасы $\Phi(r)$ бол2ан кристалды4 $\rho_k(r)$ функциясына айланады`

$$\rho_k = \rho_{\infty}(r)\Phi(r) = \{\rho_{яч}(\rho)*[\sum_{p_1, p_2, p_3=-\infty}^{\infty} \delta(r - t_{p_1 p_2 p_3})]\}\Phi(r). \quad (V-yo)$$

Шексиз 6лкен кристал ушын шашыра7 амплитудасы бизге мiлим. Кристалды4 формасыны4 Фурье трансформантасы (амплитуда)

$$F(\Phi) = D(S) = \int_V \Phi(r) \exp w \pi i (Sr) dV_r \quad (V-u0)$$

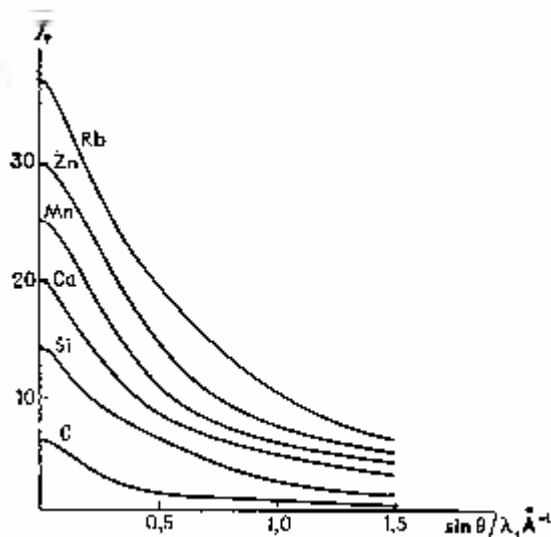
а4латпасы менен бериледи.

Свертка теоремасы бойынша $\rho_{\infty}(r)\Phi(r)$ к5беймеси Фурье т6рлендири7и нiттийжесинде 81р бир трансформанта сверткасына айланады (кейинги еки а4латпа). Солай етип шекли кристал ушын

$$F_k(S) = \left[\sum_{hkl} \frac{F_{hkl}}{\Omega} \delta(S - g_{hkl}) \right] * D(S). \quad (V-ug)$$

$D(S)$ ке ийе кери пінжерени4 нозатлы3 тбйинини4 $\delta(S - g_{hkl})$ лер-ди4 81р бирини4 сверткасы енди 81р бир тбйинни4 D формасына ийе болату2ынлы2ын а4латады, я2ный

$$\delta(S - g_{hkl}) * D(S) = D(S - g_{hkl}). \quad (V-uw)$$



ту-с67рет. Айырым элементлер ушын рентген нурларын шашыраты7ды4 атомлы3 амплитудалары иймекликлери.

Демек реал шекли кристалды4 кери пінжересини4 тбйини кристалды4 формасына байланыслы бол2ан $D(S)$ ты2ызлы3 тар3алы7ына ийе болады. Бул тар3алы7 барлы3 тбйинлер ушын бирдей (соны4 ишинде баслан2ыш 000 тбйини ушын да). Н1тийжеде $\Phi(\square)$ формасына ийе шекли кристалл т1репинен шашыра2ан амплитудасы т5мендегидей а4латпа менен бериледи`

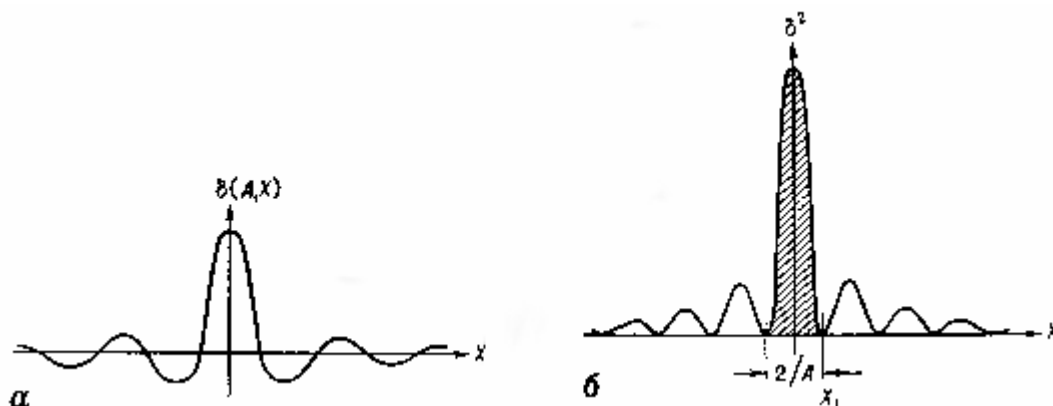
$$@_k(S) = \frac{1}{\Omega} \sum_{hkl} F_{hkl} D(S - g_{hkl}). \quad (V-ue)$$

Егер кристалды4 формасы т1реплери $A_q A_w A_e$ бол2ан параллелопипед бол2ан жа2дайда

$$D(S) = \int_{-A_1/2}^{+A_1/2} \int_{-A_2/2}^{+A_2/2} \int_{-A_3/2}^{+A_3/2} \exp [i\pi(xX + yY + zZ)] = \frac{\sin pA_1 X}{pX} \frac{\sin pA_2 Y}{pY} \frac{\sin pA_3 Z}{pZ} \quad (V-ur)$$

а4латпасы аламыз. Бул а4латпаны4 к5бейти7шилерини4 бирини4 81м оны4 квадраты с67ретте к5рсетилген. $D(S)$ функциясыны4 базы бир ба2ытта2ы ярым ке4лиги усы ба2ытта2ы кристалды4 5лшеми A_i ге кери пропорционал. Демек реал дифракциялы3 экспериментте кери пінжерени4 тбйини кери ке4исликтеги сызы3лы 5лшемлери A_i^{-q} ге пропорционал бол2ан шекли айма3 болып табылады. Бул 5з гезегинде дифракция2а ушыра2ан д1стени4 шекли мбйешлик ярым ке4ликке ийе болату2ынлы2ын 81м бул ярым ке4лик $\sim \theta$ ны4 A_i^{-q} ке пропорционал екенлигин к5ремиз. Я2ный $\sim \theta \sim A_i^{-q}$ 81м кристал 6лкен бол2ан сайын д1сте жи4ишке болады. Жо3арыда2ы кейинги

а4латпада2ы 81р бир к5бейти7ши максимумында A_i ге те4. Сонлы3тан $D(S)$ максимумда $A_q A_w A_e = V$ кристалды4 к5лемине те4 болады.



tu-c67рет. $\delta(A, x)$ функциясы (а) 81м оны4 квадраты (б)

* 1р бир к5бейти7шини4 квадраты бойынша сызыл2ан иймеклик Зорша2ан майдан былай есапланады`

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin^2 p A_i X}{(p X)^2} dX = A_i. \quad (V-ut)$$

Демек $|D|^w$ ты4 м1нислери бойынша алын2ан интеграл

$$\int |D(S)|^w dV_s = A_q A_w A_e = V \quad (V-uy)$$

кристалды4 к5лемине те4.

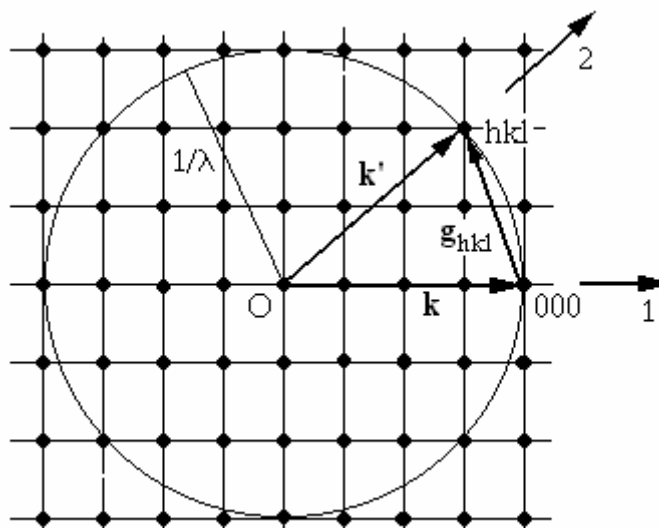
§ t0. Шашыра7 сферасы

Енди дифракция ш1ртин тал3ыла72а Зайтадан ораламыз. Монохроматик нурланы7 жа2дайында (тура3лы λ де) бул ш1ртти ы3шамлы геометриялы3 д6зилис - Эвальд сферасы ж1рдемінде к5ргизбели т6рде с17лелендире аламыз.

Эвальд сферасын Золланы7ды к5рсетету2ын с67ретте $k = k' = q/\lambda$. $g_{hkl} = q/d_{hkl}$. k кристал2а келип т6си7ши тол3ынны4 тол3ын векторы, ал k' дифракция2а ушыра2ан тол3ынны4 тол3ын векторы. Усы еки векторды4 айырмасыны4 кери п1нжере векторы g_{hkl} те4 болы7ыны4 кереклиги с67ретте к5рсетилген. q саны менен кристал2а келип т6си7ши тол3ынны4 ба2ыты белгиленген, ал w саны менен к5рсетилген стрелка дифракция2а ушыра2ан тол3ынны4 ба2ытын с17лелендиреди.

С67ретте к5рсетилгениндей, Эвальд сферасыны4 радиусы $R_\Theta = q/\lambda$ ге те4. Усы тийкарда ZnS кристалларын изертлегенде бундай Зурылысты д6зи7ди4 т1ртиби менен танысамыз. Мейли рентген нуры кристал2а $[q00]$ ба2ытында келип т6сету2ын болсын. Сонлы3тан $g_{(q00)}$ 81м $g_{(0q0)}$ векторлары жатату2ын кери п1нжере торын д6зи7имиз керек. Мыс анодында Зоз2ан K_α рентген тол3ынын аламыз Бундай тол3ын ушын

толзын узынлы2ы $\lambda = q \cdot \text{trqi} \overset{\circ}{\text{\AA}}$. Демек $R_{\vartheta} = q/\lambda = q/q \cdot \text{trqi} \overset{\circ}{\text{\AA}}^{-q}$. Қа2аз бетинде бул шама 1детте q_{00} мм (q_0 см) ге те4 етип алынады. Усындай масштабларда $g_{(q00)}$ 81м $g_{(0q0)}$ векторларыны4 модуллері былай есапланады ZnS кристаллары ушын $a = t.r0o \overset{\circ}{\text{\AA}}$. Ал $|g_{(q00)}| = |g_{(0q0)}| = q/d_{(q00)} = q/a = q/t.r0o \overset{\circ}{\text{\AA}}^{-q}$. $q/q \cdot \text{trqi} \overset{\circ}{\text{\AA}}^{-q} = q_{00}$ мм бол2анлы3тан $q/t.r0o \overset{\circ}{\text{\AA}}^{-q} = w_i \cdot t$ мм болы7ы керек. Солай етип биз Зарап атыр2ан жа2дайда т1реплерини4 узынлы2ы $w_i \cdot t$ мм бол2ан тор со2ы7ымыз керек екен. k векторыны4 ушын 000 тбйинине барып тиреледи, ал усы векторды4 басында Эвальд сферасыны4 орайы жайласады. Эвальд сферасы менен кесилискен кері п1нжерени4 барлы3 тбйинлери ушын дифракция ш1рти орынланады. Бира3 барлы3 тбйинлерди4 'салма2ы' бирдей емес. Ал бул 'салма3' болса структуралы3 амплитуда $@_{hkl}$ ж1рдемінде бериледи.



ti-с67рет. Дифракция ш1ртин Эвальд сферасы ж1рдемінде к5рсети7.

Бул с67ретте кристалды4 кері п1нжереси тегислиги менен Эвальд сферасыны4 кесилиси7и с17лелендирилген.

§ tq. Структуралы3 амплитуда

Структуралы3 амплитуда (структуралы3 фактор деп те атаймыз) элементар Зутышада2ы $\rho(r)$ электронлы3 ты2ызылы3ты4 тар3алы7ы бойынша аны3ланып, Зутышада2ы электронлы3 ты2ызылы3ты4 Фурье интегралы (коэффициентлери) болып табылады. Демек структуралы3 амплитуда $@_{hkl}$ элементар Зутышада2ы электронларды4 координаталарына 21резли болады деген с5з.

! детте структуралы3 амплитуданы4 модули шексиз блкен, жутпайту2ын идеал мозаикалы3 кристал т1репинен шашыра2ан нурды4 амплитудасын (бир элементар Зутыша2а с1йкес кели7ши электронлы3 бирліклерде берилген) айтамыз.

Элементар Зутышада2ы j -атомны4 координатасын r_j ар3алы белгилейик. Бундай жа2дайда 81р бир атомны4 электронлы3 ты2ызылы3ларыны4 Зосындысы былай

анызланады $\rho_{(ar)j} = \rho_j$, $\rho = \sum \rho_j(r - r_j)$. Бул алатпаны Фурье интегралы алатпасына зоямыз. 81р бир ρ_j за зутышада2ы атомларды4 координаталарын есап3а алату2ын $\exp i(r_j g)$ фазалы3 к5бейти7шиге ийе f_{jT} атомлы3-температуралы3 факторды есап3а аламыз. Сонлы3тан

$$@_{hkl} = \sum_{j=1}^n f_{jT} \frac{\sin q}{l} \exp i(r_j g) = \sum_{j=1}^n f_{jT} \exp i(hx_j + ky_j + lz_j). \quad (V-uu)$$

Бул алатпа бир элементар зутыша т1репинен шашыра2ан толзынны4 амплитудасын береді 81м структуралы3 амплитуда ямаса структуралы3 фактор деп аталады. Алатпада координаталар периодты4 блесинде берілген $x_i = x_{iabc}/a_i$.

@_{hkl} комплекс шама болып табылады.

$$@ = A + iB.$$

$$A = \sum f_i \cos w\pi(hx_j + ky_j + lz_j), \quad (V-ui)$$

$$B = \sum f_i \sin w\pi(hx_j + ky_j + lz_j).$$

@ ти модули $|@|$ 81м фазасы α ар3алы жазы7 м6мкин

$$\begin{aligned} \cos \alpha &= B/A, \quad |@| = (A^2 + B^2)^{1/2}, \\ A &= |@| \cos \alpha, \quad B = |@| \sin \alpha, \quad @ = |@| \exp i\alpha. \end{aligned} \quad (V-u0)$$

Жозарыда келтирилген формулалар бир3анша жа2дайларда бас3аша да жазылы7ы м6мкин. Мысалы

$$@_{hkl} = \sum_{j=1}^n f_j A_j + i \sum_{j=1}^n f_j B_j.$$

Бул жерде

$$A_j = \cos w\pi(hx_j + ky_j + lz_j),$$

$$B_j = \sin w\pi(hx_j + ky_j + lz_j).$$

§ tw. Шашыра7лар интенсивлиги

Биз жозарыда S векторы ямаса кери п1нжере векторы g ба2ытлары бойынша аны3ланату2ын шашыра7 амплитудасы 8а33ында г1п еттик. Экспериментте шашыра2ан толзынлар ана7 ямаса мына7 детекторды4 ж1рдемінде есап3а алынату2ын жа2дайда 7а3ыт бойынша орташа, амплитуданы4 модулини4 квадратына пропорционал бол2ан шашыра7 интенсивлиги аны3ланады

$$I_{hkl} |@_{hkl}|^2 = @_g @_g^* = A^2 + B^2. \quad (V-i0)$$

(V-i0) нен дифракциялы3 экспериментте тек 2ана шашыра7 амплитудасы модулини4 блшенету2ынлы2ы к5ринип тур. Ал шашыра2ан толзынларды4 фазалары

8а33ында2ы информациялар толы2ы менен жо2алады. Бул жа2дай структуралы3 анализди, я2ный дифракциялы3 н1тийжелер бойынша структураны аны3ла7ды Зурамаластырады. Бул жа2дайды айры3ша атап 5ти7 керек.

Структуралы3 амплитуда ушын жазыл2ан $(V-ui)$ пенен $(V-uo)$ -а4латпалар2а кристалда2ы барлы3 атомлар ушын атомлы3-температуралы3 факторлар, 81м оларды4 81р бири ушын тригониметриялы3 к5бейме киреди. Бул к5бейме $-q$ ден $+q$ ге шекмги м1нисти Забыл етеди. Соны4 менен бирге f_T ни4 м1ниси $\sin\theta/\lambda$ ни4 5си7и менен монотонлы кемейеди. $[\exp\pi i(\mathbf{r}\mathbf{g})]^w$ ты4 орташа м1ниси $[\exp 2\pi i(\mathbf{r}\mathbf{g})]^2 = q$. Сонлы3тан $(V-ur)$ пенен $(V-i0)$ ден $\sin\theta/\lambda$ ни4 5си7и менен интенсивиликти4 кемейи7и т5мендеги формула ж1рдемінде аны3ланады

$$I_{hkl}(\sin\theta/\lambda) = \overline{|F_{hkl}|^2} = \sum_{j=1}^N f_{jT}^2(\sin\theta/\lambda). \quad (V-i q)$$

Солай етип I_{hkl} интенсивиликтери 81р 3ыйлы болса да, олар $\sin\theta/\lambda$ ге байланыс-лы орташа бирдей болып киширейеди. Оларды4 ба3ланы7 'шегарасы' 1детте $|g_{hkl}| = q/d_{min} = q - w \text{ \AA}$ шамасында жатады.

Интенсивилик пенен f_{aT}^2 арасында интенсивиликти4 са3ланы7 нызамы деп аталату2ын ж1не бир Затнас бар. Фурье Затарлары теориясынан т5мендегидей те4ликке ийе боламыз

$$\sum_g |@_g|^w = \frac{1}{\Omega} \int r^2(\mathbf{r}) dv_r. \quad (V-i w)$$

Бас3а т1рептен $(V-tw)$ бойынша ρ ны айырым атомларды4 электронлы3 ты2ызлы2ы ρ_j пенен де а4латы72а болады. Ал ρ_j ларды $(V-tr)$ -т6рдеги Фурье интегралы тийкарында атомлы3-температуралы3 факторлар ар3алы а4латы72а болады

$$\sum_g I_g = \frac{1}{\Omega} \int f_{jT}^2(S) r\pi S^w dS. \quad (V-i e)$$

Солай етип кери п1нжерени4 барлы3 g_{hkl} т6йинлери бойынша алын2ан интенсивиликтерди4 суммасы тура3лы шама. Бул шама кристалл ушын $(V-ie)$ ти4 о4 т1репине с1йкес атомлы3-температуралы3 факторды4 тийкарында есапланы7ы м6мкин.

§ те. Дифракциялы3 с67ретти4 симметриясы 81м оны4 кристаллды4 симметриясыны4 нозатлы3 топары менен байланысы

Егер 81р бир т6йинини4 'салма2ын' есап3а алмаса3 кери п1нжерени4 д17ирли екенлигин а4сат а4тары72а болады. Ал 'салма3' есап3а алын2ан жа2дайда кери п1нжере д17ирли болмай шы2ады 81м оны4 симметриясы кристаллографиялы3 нозатлы3 топарларды4 бири менен т1риплени7и м6мкин. $(V-ui)$ пенен $(V-uo)$ дан 000 т6йинине салыстыр2анда симметриялы жайлас3ан hkl 81м \overline{hkl} шашыра7ларыны4 структуралы3 амплитудалары (я2ный \mathbf{g} 81м $\overline{\mathbf{g}}$ лар2а с1йкес кели7ши шашыра7ларды4 структуралы3 амплитудалары) комплексли-т6йинлес шамалар болып табылады

$$|F_g| = |F_{hkl}| = |F_{hkl}^*| = |F_g^*|. \quad (V-ir)$$

Демек $|F_g|$ ти4 модуллері $|F_{hkl}|$ ба3ланату2ын интенсивиликлері бирдей болады деген с5з`

$$I_g = I_g^*. \quad (V-it)$$

Бул Затнас Фридель нызамы т6ринде белгили. Бул нызам бойынша кери п1нжере орай2а Зарата симметриялы, оны4 g 81м \bar{g} т6йинлері бирдей салма33а ийе болады.

§ tr. Дифракциялы3 с67ретте кристалды4 ке4исликтегі симметриясыны4 к5рини7и. %ши7лер.

Структуралы3 фактор ушын жазыл2ан (V-uu)-а4латпа2ы атомларды4 элементар Зутышада2ы координаталары x_i лер де киреди. Егер кристалды4 ке4исликтегі топары симметриялы болмаса (Pq болса), онда (V-uu)-а4латпа 5згериске ушырамайды. Бас3а барлы3 топарларда ноЗатлар координаталары арасында симметриялы3 байланыслар бар [я2ный ноЗатларды4 дурыс системасы (НДС) бар]. Қутышада2ы атомлар усындай бир ямаса бир неше НДС ны ийеле7и м6мкин. Сонлы3тан структуралы3 фактор ушын д6зилген а4латпаларды аде7ир 1пи7айыластыры7 м6мкин. Берилген НДС на кири7ши координаталары хуз бол2ан барлы3 n дана атомны4 координаталары Зутышаны4 21резсиз областында2ы бир атомны4 хуз координаталары бойынша аны3ланату2ын бол2анлы3тан n атомны4 81р бир НДС (n бул жерде позицияны4 ретлилизин а4латады) ушын структуралы3 фактор бир а4латпа менен а4латылады. Сонлы3тан структуралы3 фактор k дана Зосынды2а б5линеди. Соларды4 81р бири бир НДС ын ийеле7ши атомларды4 жыйна2ына с1йкес келеди. Солай етип $k_q n_q + k_w n_w + \dots + k_i n_i = N$ - элементар Зутышада2ы барлы3 атомларды4 санына те4.

Симметрияны4 е4 1пи7айы мысал ретінде симметрия орайыны4 бар болы7ын к5ремиз. Координата орайы симметрия орайында жайлас3ан болсын. Бундай жа2дайда егер координаталары хуз бол2ан атом болса, онда ол атом2а симметриялы координаталары $\bar{x} \bar{y} \bar{z}$ бол2ан да атом болады. Сонлы3тан (V-uu) теги ехр косинус3а алмастырылады, α белгиси о4 ямаса терис бол2ан 8а3ый3ый шама2а айланады, $B = 0$, $\alpha = 0$.

Онда

$$F_{hkl} = \sum_{j=1}^{N/2} f_j \cos w\pi(hx + ky + lz). \quad (V-iy)$$

Суммала7 тек 2ана симметриялы3 жа3тан 21резсиз атомлар бойынша ж6ргизиледи.

Бир3анша мысаллар келтиремиз.

q-мысал. Алмазды4 Зурылысы кублы3 Зутыша менен т1рипленеди. Элементар Зутышада2ы атомларды4 координаталары (базиси) 000 - q/w q/w 0 - q/w 0 q/w 0 q/w q/w -

q/r q/r q/r- e/r e/r q/r- e/r q/r e/r- q/r e/r e/r (элементар Зутыша2а сегиз атом с1йкес келету2ынлы2ы к5ринип тур). @^w ты4 м1нислери менен 5ши7 нызамын аны3лайы3.

Бул жа2дайда структуралы3 амплитуда ушын а4латпа @ = $\sum_j f_j \exp w\pi i(hx_j + ky_j + lz_j)$ сегиз а2задан турады 81м т5мендегидей т6рге а4сат алып келинеди`
 $@(hkl) = f_C @_q @_w$.

Бул жерде $@_q = q + \exp i \frac{P}{2} (h + k + l)$ 81м

$@_w = q + \exp i\pi(h + k) + \exp i\pi(h + l) + \exp i\pi(k + l)$.

Енди hkl лерди4 Зандай м1нислеринде @^w ты4 м1нислерини4 нолден 5згеше бола-ту2ынлы2ын Зараймыз.

Егер h, k, l лер бирдей жуплылы33а ийе болса (6ше7и де жуп ямаса 6ше7и де та3) $@_w = r$. $h + k + l = rn$ бол2ан жа2дайда $@^w = yrf_C^w$ $h + k + l = wn + q$ де (6ше7ини4 Зосындысы та3 шама) $@^w = ewf_C^w$ $h + k + l = rn + w$ де $@_q = 0$ 81м, с1йкес, $@^w = 0$.

Егер h, k, l лер 81р 3ыйлы жуплылы33а ийе болса (жуп санлар менен та3 санлар-ды4 араласы) $@_w = 0$ 81м $@^w = 0$.

Солай етип 5ши7 т5мендегидей жа2дайларда ба3ланады (бундай жа2дайда т5мендегидей ш1ртлер орынлан2анда шашыра7 орын алмайды)`

q) h, k, l лер 81р Зандай жуплылы33а ийе бол2анда-

w) $h + k + l = rn + w$ бол2анда.

Екинши мысал ретинде ZnS кристаллыны4 еки модификациясын аламыз.

Кублы3 Зурылыс3а ийе сфалерит т5мендегидей базиске ийе`

Zn - 000- q/w q/w 0- q/w 0 q/w- 0 q/w q/w.

S - q/r q/r q/r- e/r e/r q/r- e/r q/r e/r- q/r e/r e/r.

Гексагоналы3 Зурылыс3а ийе вюрцит т5мендегидей базиске ийе`

Zn - q/e w/e 0- w/e q/e q/w.

S - q/e w/e z- w/e q/e q/w + z (z = 0.eut \approx e/i).

I. Сфалерит ушын м1селени былай шешемиз`

$@(hkl) = @_w [f_{Zn} + f_S \exp i \frac{P}{2} (h + k + l)]$.

Бул жерде $@_w = q + \exp i\pi(h + k) + \exp i\pi(h + l) + \exp i\pi(k + l)$.

q. Егер h, k 81м l лер бирдей жуплылы33а ийе болса $@_w = r$. Усыны4 менен бирге

a) $h + k + l = rn$ де $@^w = qy(f_{Zn} + f_S)^w$

б) $h + k + l = rn \pm w$ де $@^w = qy(f_{Zn} - f_S)^w$

в) $h + k + l = wn \pm q$ де $@^w = qy(f_{Zn} + f_S)^w$

w. Егер h, k 81м l лер 81р 3ыйлы жуплылы33а ийе болса $@_w = 0$ 81м со2ан с1йкес $@^w = 0$.

II. Вюрцит ушын м1селе былай есапланады`

$$\begin{aligned} @(\text{hkl}) &= f_{zn} \exp i\pi \frac{h+2k}{3} + f_{zn} \exp i\pi \left(\frac{2h+k}{3} + \frac{l}{2} \right) + \\ &f_s \exp i\pi \left(\frac{h+2k}{3} + l \right) + f_s \exp i\pi \left(\frac{2h+k}{3} + \frac{l}{2} + l \right) = \\ &[f_{zn} + f_s] \left[\exp i\pi \frac{h+2k}{3} + \exp i\pi l \exp i\pi \frac{h+2k}{3} \right]. \end{aligned}$$

$$A_q = (f_{zn} + f_s)^w \quad \text{81м} \quad A_w = \left(\exp i\pi \frac{h+2k}{3} + \exp i\pi l \exp i\pi \frac{h+2k}{3} \right)^w \text{ деп белгилеп ала-}$$

мыз. Сонда

$$@^w(\text{hkl}) = A_q * A_w.$$

h + wk ны4 81р Зандай м1нислериндеги @^w(hkl) ди4 м1нислерини4 еки топарын Зараймыз.

$$q. \quad h + wk = en. \quad \text{Онда} \quad A_w = (q + l^{i\pi})^w.$$

$$\text{Бундай жа2дайда} \quad l = wm + q \quad \text{бол2анда} \quad A_w = 0 \quad @^w = 0.$$

$$l = im \quad \text{де} \quad A_w = r \quad A_q = (f_{zn} + f_s)^w \quad @^w = r(f_{zn} + f_s)^w.$$

$$l = r(wm + q) \quad \text{де} \quad A_w = r \quad A_q = (f_{zn} - f_s)^w \quad @^w = r(f_{zn} - f_s)^w$$

$$l = w(wm + q) \quad \text{де} \quad A_w = r \quad A_q = f_{zn}^w + f_s^w \quad @^w = r(f_{zn}^w + f_s^w).$$

$$w. \quad h + wk = en \pm q. \quad A_w = \left[\exp \frac{i2p}{3} + \exp(i\pi l) \exp \left(-\frac{i2p}{3} \right) \right].$$

$$l = im \quad \text{де} \quad A_q = (f_{zn} + f_s)^w \quad A_w = q \quad @^w = (f_{zn} + f_s)^w.$$

$$l = r(wm + q) \quad \text{де} \quad A_q = (f_{zn} - f_s)^w \quad A_w = q \quad @^w = (f_{zn} - f_s)^w.$$

$$l = w(wm + q) \quad \text{де} \quad A_q = f_{zn}^w + f_s^w \quad A_w = q \quad @^w = f_{zn}^w + f_s^w.$$

$$l = im \pm q \quad \text{де} \quad A_q = f_{zn}^w + f_s^w - \sqrt{2} f_{zn} * f_s \quad A_w = e$$

$$@^w = e(f_{zn}^w + f_s^w - \sqrt{2} f_{zn} * f_s).$$

$$l = r(wm + q) \pm q \quad \text{де} \quad A_q = f_{zn}^w + f_s^w + \sqrt{2} f_{zn} * f_s \quad A_w = e$$

$$@^w = e(f_{zn}^w + f_s^w + \sqrt{2} f_{zn} * f_s).$$

Енди структурада бир сортта2ы атомлар 81м симметрия орайы бар бол2ан жа2дайларды Зараймыз.

! пи7айы кублы3 п1нжере жа2дайында т5мендегилерге ийе боламыз`

Элементар Зутыша2а тек бир т6йин с1йкес келеди. Оны4 базиси 000.

Демек @^w = f^w 81м бундай кристаллар ушын 5ши7 За2ыйдасы орын алмайды.

К5лемде орайлас3ан Зутышада базис 000- q/w q/w q/w.

Демек

$$@ = f * [q + \cos \pi \frac{1}{2} (h + k + l)] = f * \cos \pi (h + k + l).$$

Бундай жа2дайда $\cos \pi (h + k + l)$ тек 2ана еки м1ниске ($\pm q$) ийе болады.

Егер h, k 81м l лер 81р Зыйлы жуплылы33а ийе болса $\cos \pi (h + k + l) = -q$ 81м @ = 0.

Егер h, k 81м l лер бирдей жуплылы33а ийе болса $\cos \pi (h + k + l) = q$ 81м @ = f.

Демек к5лемде орайлас3ан кристалларда h + k + l Зосындысы жуп сан бол2анда 2ана дифракциялы3 с67рет ба3ланады.

Енди Запталда орайлас3ан кублы3 кристалларды Зараймыз. Базис - 000, 0 q/w q/w- q/w 0 q/w- q/w q/w 0.

Демек

$$\Phi = f * [q + \cos\pi(h + k) + \cos\pi(h + l) + \cos\pi(k + l)].$$

Бунда еки жа2дайды4 болы7ы м6мкин`

h, k 81м l лерди4 жуплылы2ы бирдей. Онда $\Phi = rf$.

h, k 81м l лер 81р 3ыйлы жуплылы33а ийе. Онда $\Phi = 0$.

Демек биз кери п1нжерелерди4 элементар Зутышалары 8а33ында т5мендегидей жу7ма3лар2а келемиз.

Егер ту7ра п1нжере 1пи7айы Р Зурылыс3а ийе болса (элементар Зутыша орайлас-па2ан) кери п1нжере де 1пи7айы Зурылыс3а ийе болады (элементар Зутышасы орайласпа2ан). Ал к5лемде орайлас3ан ту7ры элементар Зутыша2а кери ке4исликте Запталда орайлас3ан элементар Зутышасы бар п1нжере, Запталда орайлас3ан ту7ры п1нжереге кери ке4исликте к5лемде орайлас3ан п1нжере с1йкес келеди. Бул жа2дайлар с67ретлерде келтирилиген.

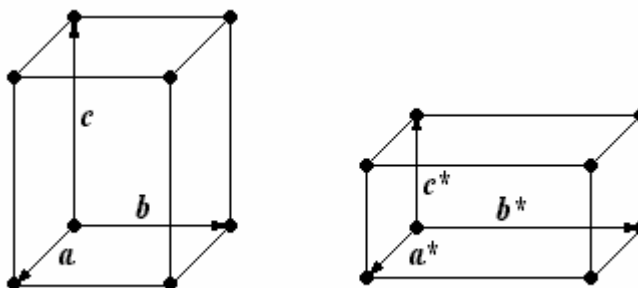
Екинши т1рептен кристаллы3 п1нжерени4 орайласы7ы бойынша алын2ан дифракциялы3 с67ретлердеги дифракциялы3 да3ларды4 орналасы7ы да белгили бир нызамлы3лар2а ийе болады. Бундай нызамлылы3лар кублы3 Зурылыс3а ийе унтал2ан кристаллардан ямаса поликристаллардан алын2ан с67ретлерде аны3 к5ринеди 81м т5мендегилерден ибарат`

Орайласпа2ан кристаллар ушын (1пи7айы Р-п1нжере) 5ши7 ш1ртлери жо3, сонлы3тан барлы3 {hkl} кристаллографиялы3 тегисликлер семействолары 5зини4 дифракциялы3 сызы3ларын береді 81м олар d_{hkl} лерди4 кемейи7 ба2ытында жайласады.

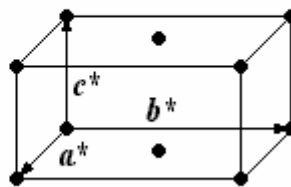
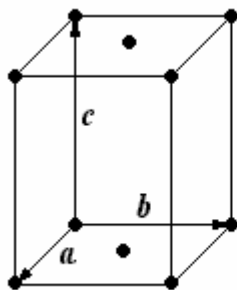
К5лемде орайлас3ан кристаллар (J-п1нжере) ушын дифракциялы3 с67ретти4 ала-ны7ы ушын h+ k+ l Зосындысы жуп м1нислерге ийе бол2анлы2ы себепли бир Занша рефлекслер рентгенограммада алынбайды (qqq, 00q, eeq 8.т.б.).

Қапталда орайлас3ан кристаллар (@-п1нжере) ушын h, k 81м l лерди4 барлы2ы да бир 7а3ытта я жуп, я та3 болы7ы керек 81м усы2ан байланысly бир Занша рефлекс-лер с5неди (мысалы q00, qq0, wwq, wqq 8.т.б.).

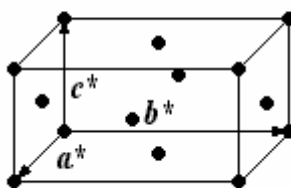
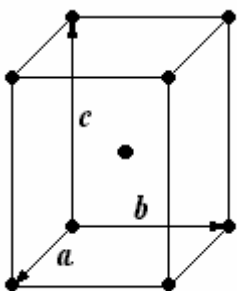
A



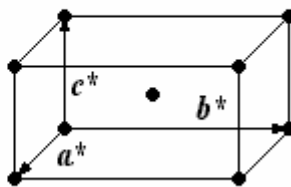
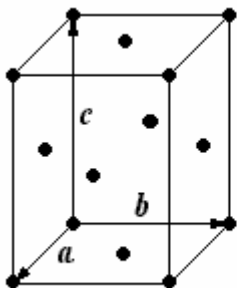
Б



В



Г



то-с67рет. Атомлыз 81м олар2а с1йкес кели7ши кери п1нжерелер.

а - 1пи7айы, б - базада орайлас3ан, в - к5лемде орайлас3ан,

г - Запталда орайлас3ан.

ЖоЗарыда келтирилген жа2дайларды есап3а алса3 дебаеграммада2ы кублыз кри-
сталлар берету2ын дифракциялыз рефлеслерди4 жайласы7 избе-излиги ушын
т5мендегидей кестени д6зе аламыз`

Эквивалент тегисликлер саны	P-п1нжере	I-п1нжере	@-п1нжере	Алмаз
6	100			
12	110	110		
8	111		111	111
6	200	200	200	
24	210			
24	211	211		
12	220	220	220	220
24+6	221, 300			
24	310			

24	311		311	311
8	222		222	
24	320			
48	321	321		
6	400	400	400	
24+24	322, 410			
12+24	330, 411	330, 411		
24	331		331	
24	420	420	420	
48	421			
24	332	332		
24	422	422	422	422
24+6	430, 500			
48+24	431, 510	431, 510		
8+24	333, 511		333, 511	333,511
48+24	432, 520			
48	521	521		
12	440	440	440 (12)	440
24+24	441, 522			
24+24	433, 530	433, 530		
48	531		531 (48)	531

Атомлы3 шашыра7 факторлары

$s/2=\sin\theta/\lambda$	0	1.1	0.2	0.3	0.4	0.5	0.6	0.7	0.8	0.9	1.0	1.1
$d=1/s=\lambda/2\sin\theta$		5	2.5	1.667	1.25	1	0.833	0.714	0.625	0.556	0.5	0.455
1. H	1.0	0.81	0.48	0.25	0.13	0.07	0.04	0.03	0.02	0.01	0.00	0.00
2. He	2.0	1.88	1.46	1.05	0.75	0.52	0.35	0.24	0.18	0.14	0.11	0.09
3. Li ⁺	2.0	1.96	1.8	1.5	1.3	1.0	0.8	0.6	0.5	0.4	0.3	0.3
3. Li	3.0	2.2	1.8	1.5	1.3	1.0	0.8	0.6	0.5	0.4	0.3	0.3
4. Be	4.0	2.9	1.9	1.7	1.6	1.4	1.2	1.0	0.9	0.7	0.6	0.5
5. B	5.0	3.5	2.4	1.9	1.7	1.5	1.4	1.2	1.2	1.0	0.9	0.7
6. C	6.0	4.6	3.0	2.2	1.9	1.7	1.6	1.4	1.3	1.2	1.0	0.9
7. N ⁺⁵	2.0	2.0	2.0	1.9	1.9	1.8	1.7	1.6	1.5	1.4	1.3	1.16
7. N ⁺³	4.0	3.7	3.0	2.4	2.0	1.8	1.66	1.56	1.49	1.39	1.28	1.17
7. N	7.0	5.8	4.2	3.0	2.3	1.9	1.65	1.54	1.49	1.39	1.29	1.17
8. O ⁻²	10.0	8.0	5.5	3.8	2.7	2.1	1.8	1.5	1.5	1.4	1.35	1.26
8. O	8.0	7.1	5.3	3.9	2.9	2.2	1.8	1.6	1.5	1.4	1.35	1.26
9. F	9.0	7.8	6.2	4.45	3.35	2.65	2.15	1.9	1.7	1.6	1.5	1.35
11. Na ⁺	10.0	9.5	8.2	6.7	5.25	4.05	3.2	2.65	2.25	1.95	1.75	1.6
12. Mg ⁺²	10.0	9.75	8.6	7.25	6.05	4.8	3.85	3.15	2.55	2.2	2.0	1.8
12. Mg	12.0	10.5	8.6	7.22	6.05	4.8	3.85	3.15	2.55	2.2	2.0	1.8
13. Al ⁺³	10.0	9.7	8.9	7.8	6.65	5.5	4.45	3.65	3.1	2.65	2.3	2.0
13. Al	13.0	11.0	8.95	7.75	6.6	5.5	4.5	3.7	3.1	2.65	2.3	2.0

14. Si ⁺⁴	10.0	9.75	9.15	8.25	7.15	6.05	5.05	4.2	3.4	2.95	2.6	2.3
14. Si	14.0	11.35	9.4	8.2	7.15	6.1	5.1	4.2	3.4	2.95	2.6	2.3
15. P ⁺⁵	10.0	9.8	9.25	8.45	7.5	6.55	5.65	4.8	4.05	3.4	3.0	2.6
15. P	15.0	12.4	10.0	8.45	7.45	6.5	5.65	4.8	4.05	3.4	3.0	2.6
15. P ⁻³	18.0	12.7	9.8	8.4	7.45	6.5	5.65	4.85	4.05	3.4	3.0	2.6
16. S	16.0	13.6	10.7	8.95	7.85	6.85	6.0	5.25	4.5	3.9	3.35	2.9
17. Cl	17.0	14.6	11.3	9.25	8.05	7.25	6.5	5.75	5.05	4.4	3.85	3.35
17. Cl ⁻	18.0	15.2	11.5	9.3	8.05	7.25	6.5	5.75	5.05	4.4	3.85	3.35
19. K ⁺	18.0	16.5	13.3	10.8	8.85	7.75	7.05	6.44	5.9	5.3	4.8	4.2
19. K	19.0	16.5	13.3	10.8	9.2	7.9	6.7	5.9	5.2	4.6	4.2	3.7
20. Ca ⁺²	18.0	16.8	14.0	11.5	9.3	8.1	7.35	6.7	6.2	5.7	5.1	4.6
20. Ca	20.0	17.5	14.1	11.4	9.7	8.4	7.3	6.3	5.6	4.9	4.5	4.0
21. Sc ⁺³	18.0	16.7	14.0	11.4	9.4	8.3	7.6	6.9	6.4	5.8	5.35	4.85
21. Sc	21.0	18.4	14.9	12.1	10.3	8.9	7.7	6.7	5.9	5.3	4.7	4.3
22. Ti ⁺⁴	18.0	17.0	14.4	11.9	9.9	8.5	7.85	7.3	6.7	6.15	5.65	5.05
22. Ti	22.0	19.3	15.7	12.8	10.9	9.5	8.2	7.2	6.3	5.6	5.0	4.6
23. V	23.0	20.2	16.6	13.5	11.5	10.1	8.7	7.6	6.7	5.9	5.3	4.9
24. Cr	24.0	21.1	17.4	14.2	12.1	10.6	9.2	8.0	7.1	6.3	5.7	5.1
25. Mn	25.0	22.1	18.2	14.9	12.7	11.1	9.7	8.4	7.5	6.6	6.0	5.4
26. Fe	26.0	23.1	18.9	15.6	13.3	11.6	10.2	8.9	7.9	7.0	6.3	5.7
27. Co	27.0	24.1	19.8	16.4	14.0	12.1	10.7	9.3	8.3	7.3	6.7	6.0
28. Ni	28.0	25.0	20.7	17.2	14.6	12.7	11.2	9.8	8.7	7.7	7.0	6.3
29. Cu	29.0	25.9	21.6	17.9	15.2	13.3	11.7	10.2	9.1	8.1	7.3	6.6
30. Zn	30.0	26.8	22.4	18.6	15.8	13.9	12.2	10.7	9.6	8.5	7.6	6.9
37. Rb ⁺	36.0	33.6	28.7	24.6	21.4	18.9	16.7	14.6	12.8	11.2	9.9	8.9
37. Rb	37.0	33.5	28.2	23.8	20.2	17.9	15.9	14.1	12.5	11.2	10.2	9.2
55. Cs	55.0	50.7	43.8	37.6	32.4	28.7	25.8	23.2	20.8	18.8	17.0	15.6
74. W	74	69	60	53	46	41	37	33	30	28	25	23
80 Hg	80	75	66	58	50	44	41	37	34	31	28	26