

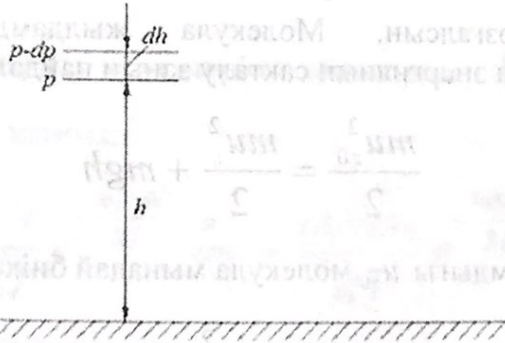
§8.3. Сыртқы потенциалдық өрістері бөлшектер үшін Больцман үлестірілуі. Максвелл-Больцман формуласы

Қарастырып отырған кішкентай көлемдегі газдың тығыздығы, яғни бірлік көлемдегі молекулалар саны кеңістік бойынша бірқалыпты үлестіріледі. Үлкен көлемдерде ауырлық күшінің әсерінен кеңістіктегі молекулалардың бітқалыпты үлестірілуі бұзылып, ауаның тығыздығы және ауаның қысымы Жер бетінен алыстаған сайын кемиді. Осы құбылыстың өзгеру заңдылығын зерттейік. Жердің бетіндегі ($h = 0$) қысымды p_0 , h биіктіктегі қысымды p арқылы белгілейік. (8.3.1-сызба). Биіктікті dh арттырсақ, қысым $-dp = \rho g dh$ өзгереді. Мұндағы, ρ берілген биіктіктегі ауаның тығыздығы, $\rho = n \cdot m$ n бірлік көлемдегі молекулалар саны, m – молекулалардың массасы. Молекулалар санының қысыммен байланысы $p = nkT$ формуласымен анықталады.

Бұл формуладан тығыздықты және қысымның өзгерісін табамыз:

$$\rho = \frac{mp}{kT} \quad (8.3.1)$$

$$dp = -\frac{mg}{kT} p dh \quad (8.3.2)$$



8.3.1-сызба. Биіктікке байланысты қысымның өзгеруі

Биіктіктің кішкентай өзгерісі үшін $T = const$ шарты орындалады. (8.3.2) өрнегін интегралдасақ, барометрлік формула шығады:

$$\int_{p_0}^p \frac{dp}{p} = -\frac{mg}{kT} \int_0^h dh \quad (8.3.3)$$

немесе

$$p = p_0 e^{-\frac{Mgh}{RT}} \quad (8.3.4)$$

$m = \frac{M}{N}$ катынасын қолданып, төмендегі формуланы аламыз. Мұндағы, M газдың молярлық массасы, N – Авогадро саны:

$$p = p_0 e^{-\frac{mgh}{kT}} \quad (8.3.5)$$

Газдың қысымы бірлік көлемдегі молекулалар санына пропорционал болғандықтан, (8.3.5) формуласын мынадай түрде жазуға болады:

$$n = n_0 e^{-\frac{mgh}{kT}} = n_0 e^{-\frac{mNgh}{RT}} \quad (8.3.6)$$

Екі параллель жазықтықтардың арасында орналасқан ауырлық күші әсер ететін қалыңдығы dh газдың қабатын қарастырайық. Ауырлық күші жазықтықтарға перпендикуляр бағытталған. Төменгі жазықтық Жер бетінен h биіктікте орналасқан. Молекула Жер бетінен тік жоғары u_{z0} бастапқы жылдамдықпен қозғалсын. Молекула жылдамдығының биіктікке байланысты өзгерісін энергияның сақталу заңын пайдаланып анықтаймыз:

$$\frac{mu_{z0}^2}{2} = \frac{mu_z^2}{2} + mgh \quad (8.3.7)$$

Бастапқы жылдамдығы u_{z0} молекула мынадай биіктікке көтеріледі:

$$h = \frac{u_{z0}^2}{2g}$$

$h + dh$ биіктікке бастапқы жылдамдығы $u_{z0} + du_{z0}$ молекулалар көтеріледі:

$$u_{z_0} + du_{z_0} = \sqrt{2g(h + dh)}$$

Жердің бетіндегі (нөлдік деңгейдегі) жылдамдықтары u_{z_0} -ден (1111) $u_{z_0} + du_{z_0}$ дейінгі бірлік көлемдегі молекулалар мөлшері $n_0 f(u_{z_0}) du_{z_0}$ тең. Осы деңгейден секунд сайын кетіп, қарастырып отырған бетке бір секундта жететін молекулалардың мөлшері $v_0 = n_0 f(u_{z_0}) du_{z_0}$ формуласымен есептеледі. (8.3.7) теңдігіндегі $u_z = 0, u_{z_0} du_{z_0} = gdh$ деп алсақ, төмендегі өрнек шығады:

$$v_0 = n_0 f(u_{z_0}) gdh \quad (8.3.8)$$

(8.3.8) формуласы секунд сайын dh қабатына астынан келіп, және үстінен шығатын молекулалардың мөлшерлерінің айырымын береді. Екінші жағынан осы айырымды (8.3.6) теңдігін дифференциалдап, алынған нәтижені жылдамдық $\bar{\omega}_z$ құраушысының орташа мәніне көбейту арқылы аламыз:

$$v_0 = dn = n_0 \frac{mNg}{RT} e^{-\frac{mNgh}{RT}} \cdot \bar{\omega}_z \cdot dh \quad (8.3.9)$$

(8.3.8) және (8.3.9) өрнектерін теңестіріп, $gh = \frac{u_{0z}^2}{2}$ ескерсек, мынадай тәуелділікті аламыз:

$$f(u_{z_0}) = \frac{mN}{RT} e^{-\frac{mNgh}{RT}} \cdot \bar{\omega}_z = \frac{mN \bar{\omega}_z}{RT} e^{-\frac{mNu_{z_0}^2}{2RT}} \quad (8.3.10)$$

Формуладан молекулалардың жылдамдықтары бойынша үлестірілуі ауырлық күшіне тәуелсіз екендігін көреміз. Ауырлық күшінің потенциал χ туралы ұғымды енгізіп, (8.3.10) тәуелділігін түрлендірсек, төменде келтірілген өрнектерді аламыз:

$$f(u_{z0}) = \frac{2\bar{\omega}_z}{u_{bi}^2} e^{-\frac{2\chi}{u_{bi}^2}} \quad (8.3.11)$$

$$f(u_{z0}) = \frac{2\bar{\omega}_z}{u_{bi}^2} e^{-\frac{u_{z0}^2}{u_{bi}^2}} \quad (8.3.12)$$

(8.3.6) теңдігін $\chi = gh$ ауырлық күшінің потенциалы арқылы өрнектейік:

$$n = n_0 e^{-\frac{m\chi}{kT}} \quad (8.3.13)$$

Формуладағы $m\chi$ ауырлық өрісіндегі молекулалардың потенциалдық энергиясы болғандықтан, ол потенциалдық энергиясы $mgh = E$ үлкен бірлік көлемдегі молекулалар мөлшерін береді. Жылдамдықтары $u_z, u_z + du_z$ аралығында жатқан h биіктіктегі бірлік көлемдегі молекулалар саны төмендегі формуламен есептеледі:

$$dn_{u_z} = n_0 e^{-\frac{m\chi}{kT}} \cdot \frac{1}{\sqrt{\pi} u_{bi}} e^{-\frac{mu_z^2}{2kT}} du_z = \frac{n_0}{\sqrt{\pi} u_{bi}} e^{-\frac{m}{2kT}(2\chi + u_z^2)} du_z \quad (8.3.14)$$

(8.3.12) өрнегін $E = mgh$ пайдаланып түрлендірейік:

$$n = n_0 e^{-\frac{m\chi}{kT}} = n_0 e^{-\frac{E}{kT}} \quad (8.3.15)$$

Мұндағы, E, h биіктіктегі молекуланың потенциалдық энергиясы. (8.3.15) өрнегі ауырлық өрісіндегі жылулық қозғалыстағы бөлшектердің үлестірілуін сипаттайтын Больцман заңы. Бұл заң потенциалдық өрістегі газдың молекулаларына ұқсас кез келген бөлшектер үшін орындалады. Егер Д. Максвелдің үлестірілу формуласына

$$dn = \frac{4}{\sqrt{\pi}} n \left(\frac{u}{u_{bi}} \right)^2 e^{-\frac{u^2}{u_{bi}^2}} \frac{du}{u_{bi}}$$

(8.3.15) теңдігіндегі n -нің мәнін қойсақ, Максвелл-Больцманның үлестірілу формуласы шығады:

$$dn = \frac{4}{\sqrt{\pi}} n_0 \left(\frac{u}{u_{bl}} \right)^2 e^{-\frac{u^2+2\chi}{u_{bl}^2}} \frac{du}{u_{bl}} \quad (8.3.16)$$

Максвелл-Больцман формуласы арқылы потенциалы χ сыртқы күштер өрісіндегі жылдамдықтары $u, u + du$ аралығында жатқан идеал газдың молекулаларының үлестері есептелінеді. (8.3.15) өрнегінде $\chi = 0$ деп алсақ, $n = n_0$ теңдігі шығады. Яғни, барлық көлемдегі молекулалардың тығыздығы бірдей. $T = 0$ болса, h – тың кез келген мәнінде $n = 0$ теңдігі орындалады. Абсолют нөл температурада ($T = 0$), жылулық қозғалыс жоқ болғандықтан, атмосфераның барлық молекулалары Жердің бетінде орналасады. Максвелл үлестірілуі газ тепе-теңдік күйге жеткенде орнығады. Бұл газ көлемінің барлық нүктелерінде температураның бірдей болуын талап етеді. Максвелл үлестірілуі сыртқы күштер өрісіндегі молекулалардың потенциалына тәуелді емес. Больцманның заңы тұрақты температурада жылдамдықтардың үлестірілуіне тәуелсіз орындалады. Келтірілген заңдылықтар Максвелл-Больцман формуласында бір-біріне тәуелсіз екі көбейткішпен өрнектелген:

$$e^{-\frac{u^2+2\chi}{u_{bl}^2}} = e^{-\frac{m\chi}{kT}} \cdot e^{-\frac{u^2}{u_{bl}^2}} \quad (8.3.17)$$

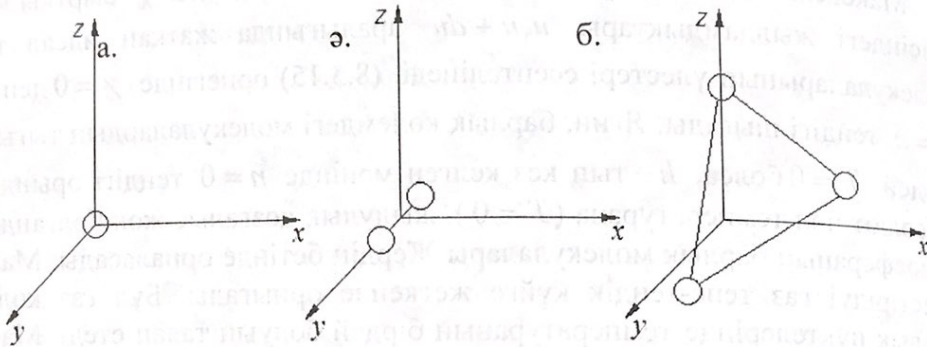
§8.4. Молекулалардың еркіндік дәрежесі.

Еркіндік дәреже бойынша энергияның үлестірілуі. Идеал газдың ішкі энергиясы.

Молекулалардың соқтығысуларының орташа саны және еркін жүру жолының ұзындығы

Нүктенің кеңістіктегі орнын толық анықтайтын тәуелсіз координаталар санын еркіндік дәрежесінің саны деп атайды. Молекулалардың еркіндік дәрежесі жүйенің күйін анықтайды. Мысалы, уақыттың қандай да бір мезетіндегі қозғалыстағы материалдық нүктенің кеңістіктегі энергетикалық күйін сипаттау мақсатында кинетикалық және потенциалдық энергияларды анықтау үшін жылдамдықтың үш құраушысы мен үш координатаны (алты айнымалыны) білуіміз қажет. n бөлшектен тұратын жүйенің $3n$ кинетикалық, $3n$ потенциалдық энергияға қатысты жалпы $6n$ еркіндік дәрежесі бар. Идеал газдарда әсерлесу энергиясы (потенциалдық энергия) ескерілмейді. Көптеген есептерді шешкенде біратомды газды материалдың нүкте ретінде қарастырсақ, еркіндік дәрежесі 3-ке тең болады. (Айналмалы

қозғалыстағы энергия $r \rightarrow 0, J = mr^2 \rightarrow 0, T_{\text{айн}} = \frac{J\omega^2}{2} \rightarrow 0$). 8.4.1-сызбада бір, екі және үш атомды молекулалар көрсетілген:



8.4.1-сызба. Біратомды (а), екі атомды (б), үш атомды (в) молекулалардың еркіндік дәрежесі

Екіатомды (б) молекуланың еркіндік дәрежесі бесеу. (Үшеуі ілгерілемелі, екеуі айналмалы, y осінің бойымен айналуы ескерілмейді, өйткені $r \rightarrow 0$).

Үш атомды молекуланың (в) еркіндік дәрежесі алтау. (Үшеуі ілгерілемелі, үшеуі айналмалы). Молекулалардың үш еркіндік дәрежесі әрқашан ілгерілемелі. Статистикалық тепе-теңдікте жүйедегі ілгерілемелі қозғалыстағы молекулалардың әрқайсысының еркіндік дәрежелерінің бір-бірінен артықшылығы жоқ. Сондықтан жүйенің әрбір еркіндік дәрежесіне орташа алғанда бірдей энергия сәйкес келеді. Ілгерілемелі қозғалыстағы идеал газ молекуласының орташа кинетикалық энергиясы төмендегі формуламен анықталады:

$$\langle \varepsilon_0 \rangle = \frac{m_0 \langle v_{\text{кв}}^2 \rangle}{2} = \frac{3}{2} RT$$

Яғни, декарттық координата осінің біреуіне орташа энергияның $\frac{1}{3}$ бөлігі сәйкес келеді:

$$\langle \varepsilon_1 \rangle = \frac{\langle \varepsilon_0 \rangle}{3} = \frac{1}{2} kT \quad (8.4.1)$$

Классикалық статистикалық физикада молекулалардың энергиялары еркіндік дәрежелері бойынша бірқалыпты үлестірілетіндігі туралы Больцман заңы енгізіледі. Термодинамикалық тепе-теңдік күйдегі

статистикалық жүйеде әрбір ілгерілмелі және айналмалы қозғалыстардың еркіндік дәрежесіне орташа алғанда $\frac{kT}{2}$, ал тербелмелі қозғалыстың еркіндік дәрежесіне kT кинетикалық энергия сәйкес келеді. Тербелмелі қозғалыстың энергиясы ілгерілемелі және айналмалы қозғалыстың еркіндік дәрежесінен екі есе артық. Өйткені оған айналмалы және ілгерілмелі қозғалыстардың кинетикалық энергиясымен қатар потенциалдық энергия қосылады. (потенциалдық және кинетикалық энергиялардың орташа мәндері тең). Сондықтан молекуланың орташа кинетикалық энергиясы мына өрнекпен анықталады:

$$\langle \varepsilon \rangle = \frac{i}{2} kT \quad (8.4.2)$$

Мұндағы, i еркіндік дәрежесінің жалпы саны, ол ілгерілемелі, айналмалы және екі еселенген тербелмелі қозғалыстардың еркіндік дәрежелерінің қосындысынан тұрады:

$$i = i_{\text{ілг}} + i_{\text{айн}} + 2i_{\text{терб}} \quad (8.4.3)$$

Идеал газдарда молекулалардың өзара әсерлесулері ескерілмегендіктен, потенциалдық энергия нөлге теңеледі, ішкі энергияның газдың бір моліне қатынасы N_A молекулалардың кинетикалық энергияларының қосындысына тең:

$$U_m = \frac{i}{2} kTN_A = \frac{i}{2} RT \quad (8.4.4)$$

V моль газ үшін ішкі энергия мына формуламен есептеледі:

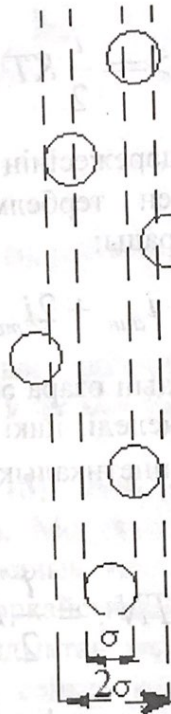
$$U = \frac{i}{2} \nu RT = \frac{i}{2} \frac{m}{M} RT \quad (8.4.5)$$

Мұндағы, m газдың массасы, M – газдың молярлық массасы. Хаосты қозғалыстағы газдың молекулалары бір-бірімен үздіксіз соқтығысады. Молекуланың екі соқтығысуының арасындағы жүретін орташа жолын, еркін жүру жолының ұзындығы деп атайды. Екі соқтығысудың арақашықтығы бірдей болмағандықтан, орташа мәні алынады. Молекулалардың бір секундтағы соқтығысуларының санын қорытып шығарайық. Қарастырып отырған идеал газ молекуласының диаметрі σ , кеңістіктегі орташа арифметикалық жылдамдығы ω болсын делік. Көлемі $2\pi\sigma^2 \omega$ цилиндрдің ішімен түзу сызықты қозғалатын диаметрі σ тең молекула, оның ішінде орналасқан барлық молекулалар мен серпімді соқтығысады. Әрбір

соқтығыстан соң молекула өзінің бағытын өзгертетіндіктен, кеңістікте қиылған цилиндрдің көлемі бір секундтағы молекуланың соқтығысу санына тең цилиндрлердің көлемдерінің қосындысынан тұрады. Цилиндрлердің жалпы ұзындығы орташа арифметикалық жылдамдыққа тең. Егер басқа молекулаларды тыныштықта деп есептесек, бір секундтағы орташа соқтығысу саны мынаған тең:

$$\langle v \rangle = \pi \sigma^2 \omega n \quad (8.4.6)$$

Мұндағы, n бірлік көлемдегі молекулалар саны.



8.4.2-сызба. Молекулалардың бір-бірімен соқтығысуы

Басқа молекулалардың қозғалысы соқтығысу санын арттырады. Есептеулер бұл жағдайдағы соқтығысулар саны мына формуламен анықталатынын көрсетті:

$$\langle v \rangle = \sqrt{2} \pi \sigma^2 n \omega \quad (8.4.7)$$

300K температурада, $10^5 \frac{H}{M^2}$ қысымда ауа мен көптеген басқа газдар үшін бір секундтағы орташа соқтығысу 10^9 тең. Молекулалардың орташа арифметикалық жылдамдығы бір секундтағы соқтығысу саны белгілі болса, еркін жүру жолының орташа мәні төмендегі формуламен есептеледі:

$$\bar{\lambda} = \frac{\omega}{\langle v \rangle} = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma^2 n}} \quad (8.4.8)$$

Молекулалардың еркін жолының орташа мәні бірлік көлемдегі молекулалар санына (концентрациясына) кері пропорционал. Яғни, газдың тығыздығына немесе қысымына кері пропорционал.

$$\sqrt{2\pi\sigma^2} = A,$$

ал $n=p$ деп алсақ төмендегі қатынас шығады:

$$\bar{\lambda} = \frac{1}{A \cdot P} \quad (8.4.9)$$

(8.4.9) қатынасынан газ молекулаларының еркін жүру жолының орташа мәндері мен қысымдарының арасындағы байланыс формуласы шығады:

$$\bar{\lambda}_1 p_1 = \bar{\lambda}_2 p_2 \quad (8.4.10)$$

Формула берілген аз қысымдағы еркін жүру жолының ұзындығының орташа мәнін өлшеу арқылы кез келген басқа қысымдағы еркін жүру жолының ұзындығын есептеуге мүмкіндік береді.

Есептер мен мысалдар

Қалыпты жағдайда қандай да бір газдың орташа квадраттық жылдамдығы 480 м/с. Осы газдың 1 г-да қанша молекула бар?

Берілгені:

$$\langle v_{\text{кв}} \rangle = 480 \text{ м/с}, \quad T = 273 \text{ К}, \quad m = 10^{-3} \text{ кг}, \quad R = 8,31 \frac{\text{Дж}}{\text{моль} \cdot \text{К}},$$

$$N_A = 6,02 \cdot 10^{23} \text{ моль}^{-1}$$

Табу керек: N

Шешімі: газдың орташа квадраттық жылдамдығы мына формуламен есептеледі:

$$\langle v_{\text{кв}} \rangle = \sqrt{\frac{3RT}{M}} \quad \text{бұдан} \quad M = \frac{3RT}{\langle v_{\text{кв}} \rangle^2}$$