

제2절 양자론의 기초

1.2.4 보어(Bohr)의 원자모형

3. 진동수조건(frequency condition)

- 전자 천이 상태에 따른 스펙트럼 영역

계열	발견연도	스펙트럼 영역	전자의 천이 상태
라이먼(Lyman)	1906~1914	자외선	원자가 $n=2, 3, 4, \dots$ 인 준위로부터 $n=1$ 인 준위로 떨어질 때
발머(Balmer)	1885	자외선, 가시광선	원자가 $n=3, 4, 5, \dots$ 인 준위로부터 $n=2$ 인 준위로 떨어질 때
파셴(Pashen)	1908	적외선	원자가 $n=4, 5, 6, \dots$ 인 준위로부터 $n=3$ 인 준위로 떨어질 때
브라켓 계열	1922	적외선	원자가 $n=5, 6, 7, \dots$ 인 준위로부터 $n=4$ 인 준위로 떨어질 때
폰트 계열	1924	적외선	원자가 $n=6, 7, 8, \dots$ 인 준위로부터 $n=5$ 인 준위로 떨어질 때

제2절 양자론의 기초

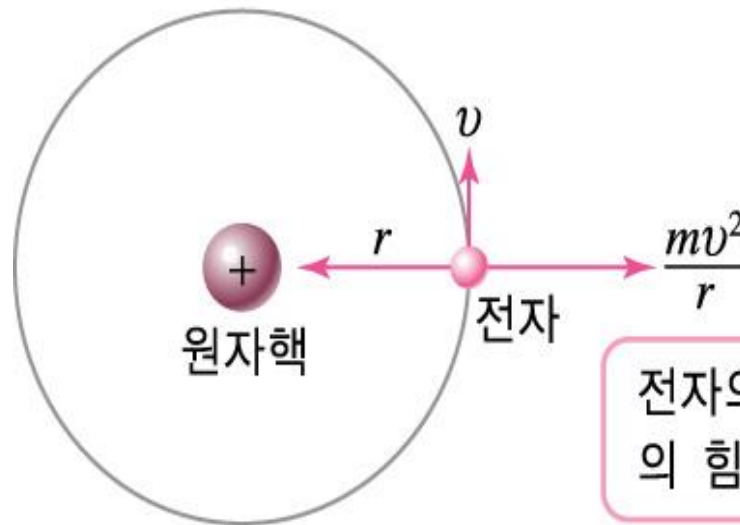
1.2.4 보어(Bohr)의 원자모형

4. 보어의 반지름

* 전자궤도 반경 r_n 은 $r_n = \frac{\epsilon_0 \hbar^2 n^2}{\pi^2 m e^2}$ $r_n = 0.529 \times 10^{-10} n^2$ [m]

* $n=1$ 인 궤도반경
 $r_1 = 0.529$ [Å]

1-14



전자의 궤도운동은 쿨롱의 힘과 원심력이 일치

제2절 양자론의 기초

1.2.4 보어(Bohr)의 원자모형

5. 전자의 에너지

* 전자의 전체에너지 E 는 운동에너지 E_k 와 위치에너지 E_p 의 합

- 운동에너지 E_k
$$E_k = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 r}$$

- 위치에너지 E_p
$$E_p = - \int_{\infty}^r F dr = \int_{\infty}^r \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$$E_k = -\frac{1}{2} E_p \quad E = E_k + E_p = \frac{1}{2} E_p = -\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 r}$$

- 전자의 전체에너지 E

$$E = -\frac{m e^4}{8\pi\epsilon_0 \hbar^2} \times \frac{1}{n^2} = -13.58 \times \frac{1}{n^2}$$

제2절 양자론의 기초

1.2.5 전자의 양자수

- 원자 내 전자의 상태를 완전히 기술하기 위해서는 주양자수, 부양자수, 자기 양자수, 스핀 양자수의 네개의 양자수 필요
- * 주양자수(主量子數 : principal quantum number) n
원자 내 전자의 에너지를 결정, 양의 정수
- * 부양자수 l : 각운동양자수 또는 방위양자수
- * 자기양자수(磁氣量子數) m_l : 궤도면의 자장방향(磁場方向)에 대한 기울기를 규정
- * 스핀양자수(spin quantum number) m_s : 전자의 자전(自轉)

제2절 양자론의 기초

1.2.5 전자의 양자수

- 원자 내 전자의 상태를 완전히 기술하기 위해서는 주양자수, 부양자수, 자기 양자수, 스핀 양자수의 네개의 양자수 필요

주 양자수 : $n = 1, 2, 3, \dots$

방위 양자수 : $l = 0, 1, 2, 3, \dots, (n-1)$, 즉 $0 \leq l \leq n-1$

자기 양자수 : $m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm l$, 즉 $-l \leq m_l \leq l$

스핀 양자수 : $m_s = \pm 1/2$

제2절 양자론의 기초

1.2.5 전자의 양자수

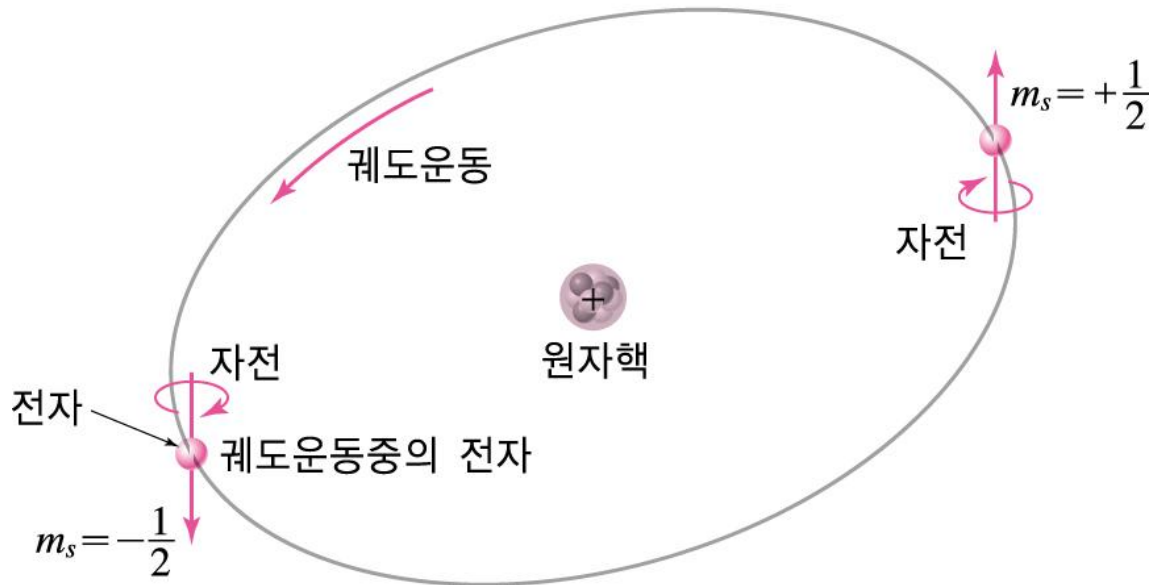
- 전자각(電子殼 : **electron shell**) 주 양자수 n 에 대응하는 궤도를 각각 K, L, M, \dots 각
- 전자부각 $l=0, 1, 2, 3, \dots$ 에 대응하는 준위를 각각 s, p, d, f
- 실리콘의 경우
 - * $n=1$ 인 K 각 $l=0, m_l=0, m_s=\pm 1/2$ 의 두 개 상태, 즉 $1s^2$
 - * $n=2$ 인 L 각
 - $l=0, m_l=0, m_s=\pm 1/2$ 에 대응되는 두 개의 상태는 $2s^2$
 - $l=1, m_l=-1, 0, 1, m_s=\pm 1/2$ 인 $2p^6$
- *실리콘의 전자배열 $1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^2$
 - $1s^2$ 의 1은 $n=1(K$ 각)이며 s^2 의 2는 s 궤도에 전자가 2개

제2절 양자론의 기초

1.2.5 전자의 양자수

- 스핀 양자수(spin quantum number) : 전자의 자전에 의한 제4의 양자수

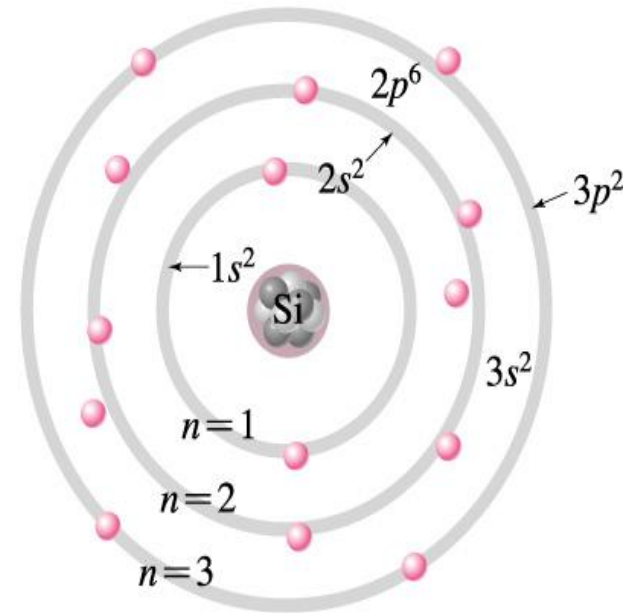
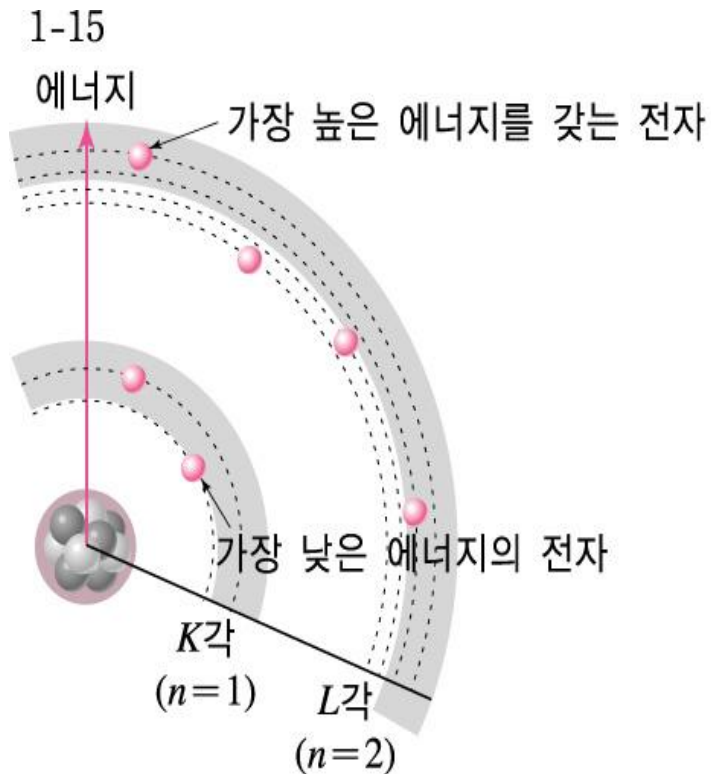
09



제2절 양자론의 기초

1.2.5 전자의 양자수

- 실리콘 원자의 전자배열



제2절 양자론의 기초

1.2.5 전자의 양자수

* 4족원소의 전자배열

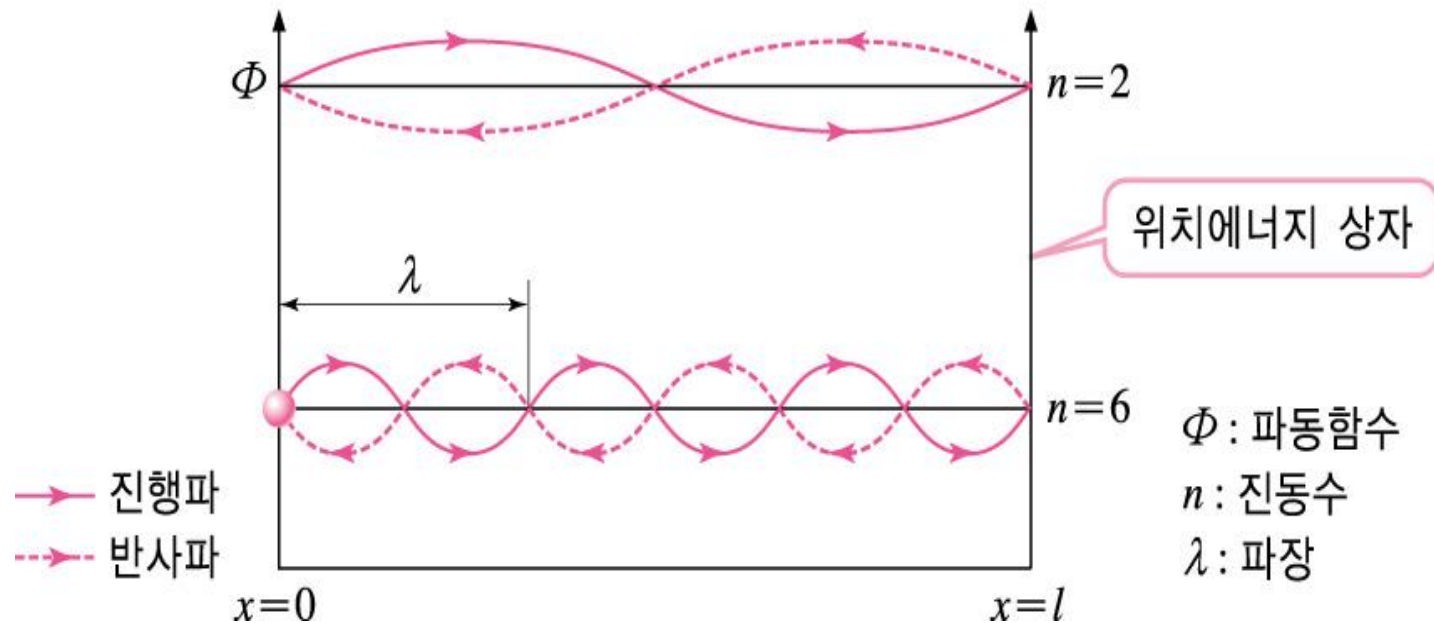
원 소	원자번호	전자배열
탄소(C)	6	$1s^2 2s^2 2p^2$
실리콘(Si)	14	$1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^2$
게르마늄(Ge)	32	$1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 3d^{10} 4s^2 4p^2$
주석(Sn)	50	$1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 3d^{10} 4s^2 4p^6 4d^{10} 5s^2 5p^2$

제3절 확률분포함수

* 물질파(파동함수)의 해

- 물질파 : 질량이 m 인 입자가 속도가 v 이고, 파장이 λ 인 파(wave)의 형태로 진행되는 파동
- 정상파 : 깊은 위치에너지 상자 내에 전자가 존재하고, 이 전자가 에너지 상자 내를 왕복 운동할 때의 물질파(전자파)

1-7



제3절 확률분포함수

* 슈뢰딩거의 파동함수 해

$$\lambda = \frac{2l}{n} \quad (n=1, 2, 3, \dots)$$

$$E = \frac{1}{2} mv^2 = \frac{h^2}{2m\lambda^2} = \frac{h^2}{8ml^2} n^2$$

$$\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{8\pi^2 m}{h^2} E \Phi = 0 \quad \Phi = Ae^{ikx} + Be^{-ikx} \quad k^2 = \frac{8\pi^2 m}{h^2} E$$

- 경계조건을 적용한 해 : $\Phi = \sin kx$ 의 해(1차원 해)

- 에너지의 값 : $E = \frac{h^2}{8\pi^2 m} k^2 = \frac{h^2}{8ml^2} n^2$

- 3차원의 해 : $\Phi = A \sin \frac{\pi n_x X}{l} \sin \frac{\pi n_y Y}{l} \sin \frac{\pi n_z Z}{l}$

- 에너지의 값 : $E = \frac{h^2}{8ml^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \quad n^2 = n_x^2 + n_y^2 + n_z^2$

제3절 확률분포함수

- 전자가 얻을 수 있는 상태수 : (n_x, n_y, n_z) 의 조합의 총수
- 에너지가 $0 \sim E_0$ 까지의 상태수 N

64

$$E_0 = \frac{h^2}{8mL^2} n_0^2 \quad (n_0^2 = n_{x0}^2 + n_{y0}^2 + n_{z0}^2)$$

$$n_x = r \sin \theta \cos \Phi, \quad n_y = r \sin \theta \sin \Phi, \quad n_z = r \cos \theta$$

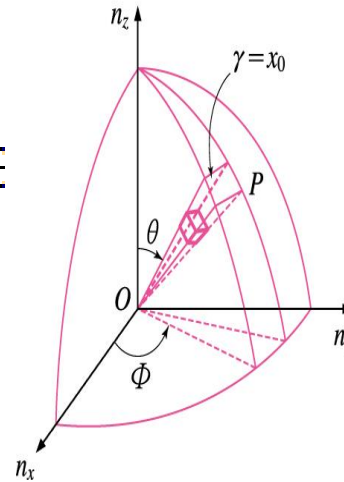
$$dN = r^2 \sin \theta dr d\theta d\Phi$$

$$N = \int \int \int r^2 \sin \theta dr d\theta d\Phi$$

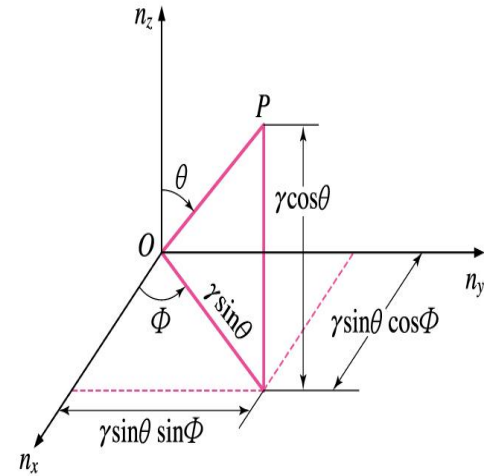
$$N = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \int_0^{n_0} r^2 \sin \theta dr d\theta d\Phi$$

$$N = \frac{4\pi}{3} \left(\frac{2m}{h^2} \right)^{3/2} L^3 E^{3/2}$$

$$dN = 2\pi \left(\frac{2m}{h^2} \right)^{3/2} L^3 E^{1/2} dE$$



(a) 8분 구(球)



(b) 삼각함수 좌표

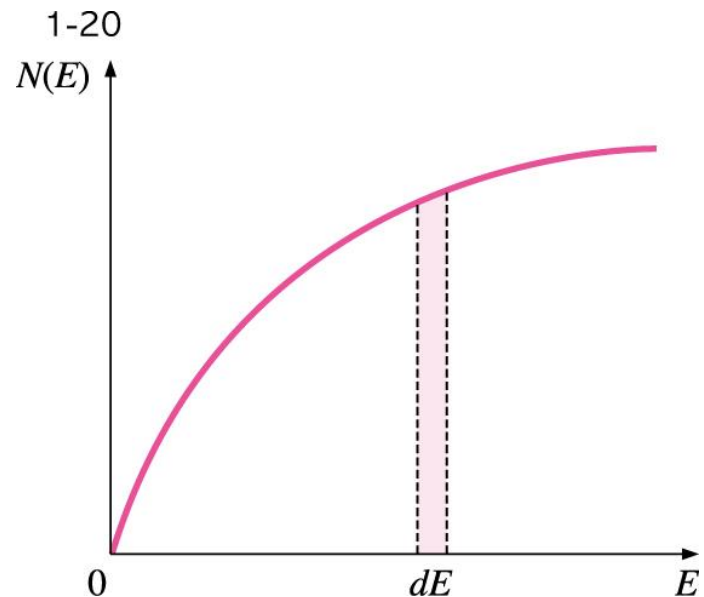
제3절 확률분포함수

- 단위체적당 전자의 존재 가능 수 : $N(E) dE$

$$dN = 2\pi \left(\frac{2m}{h^2} \right)^{3/2} I^3 E^{1/2} dE$$

$$N(E) dE = 2 \frac{dN}{I^3} = 4\pi \left(\frac{2m}{h^2} \right)^{3/2} E^{1/2} dE$$

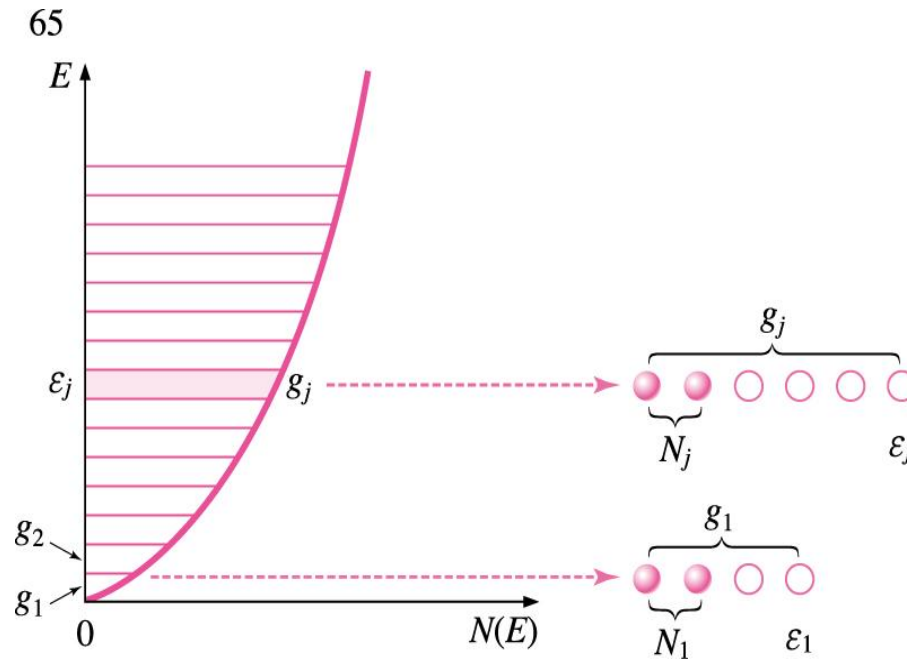
$$N(E) = 4\pi \left(\frac{2m}{h^2} \right)^{3/2} E^{1/2}$$



제4절 페르미-디랙 분포함수

- 전자의 분포상태

$$N(E) dE = 2 \frac{dN}{l^3} = 4\pi \left(\frac{2m}{h^2} \right)^{3/2} E^{1/2} dE$$

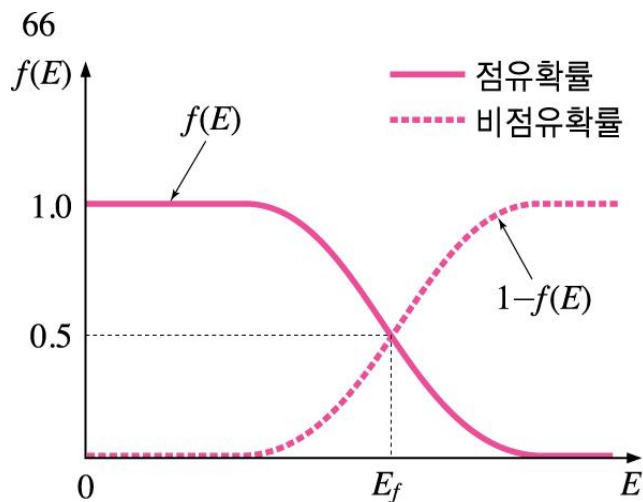


제4절 페르미-디랙 분포함수

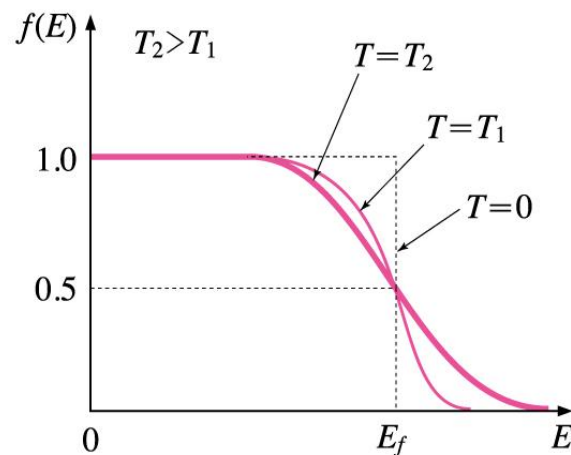
- 페르미 - 디랙(Fermi-Dirac) 분포함수

전자의 존재 가능한 상태의 수 내에서 실제 존재하는 전자의 실수를 결정하는 분포함수

$$f(E) = \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{E - E_f}{kT}\right)}$$



(a) Fermi-Dirac 분포



(b) 온도에 의한 변화

제4절 페르미 - 디랙 분포함수

- 페르미-디랙(Fermi-Dirac) 분포함수 $f(E) = \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{E - E_f}{kT}\right)}$

* $E < E_f$ 의 경우 : Fermi-Dirac 분포함수 $f(E)$

$$f(E) = \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{E - E_f}{kT}\right)} = \frac{1}{1 + \exp(-\infty)} = 1$$

* $E > E_f$ 인 경우

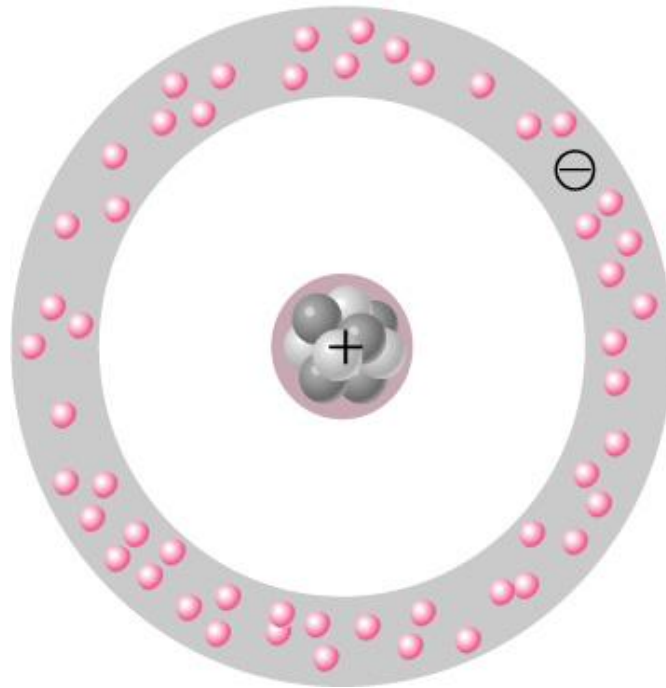
$$f(E) = \frac{1}{1 + \exp(\infty)} = 0$$

* $E = E_f$ 의 경우 $f(E) = \frac{1}{1 + \exp(0)} = \frac{1}{2}$

제4절 페르미 - 디랙 분포함수

전자의 위치는 “어느 위치에 있을 확률”로 표현

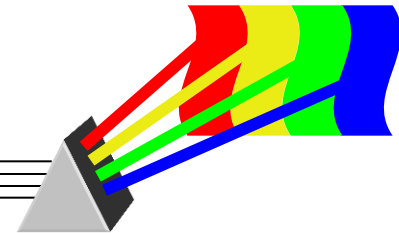
1-19



Chapter 01

복습문제 풀이

연구문제 풀이 - 보고서-



**Thanks for your hard study
of chapter 1**

