

## 학습 보고서

활동날짜	
활동장소	
스터디 참석자	
학습주제	<p>제 4장 열역학 함수 연습문제 풀이 (이상기체의 enthalpy, Van der waals gas의 상태방정식, 자기고체에서 두 가지 열용량) 맥스웰 관계식에 대한 간단한 논의</p>
학습내용	<p>1. 이상기체의 enthalpy 이상기체의 enthalpy는 <math>H=U+PV</math>로부터 <math>5/3U</math>로 간단하게 주어진다. 수식편집 프로그램으로 풀이를 깔끔하게 정리하면 다음과 같다.</p> <p style="text-align: center;">그림 1 이상기체의 엔탈피 구하기</p> $H = U + PV = U + \frac{2}{3}U = \frac{5}{3}U \quad \text{Since, } U = \frac{3}{2}k_B T, PV = Nk_B T$ <p>따라서, 내부에너지 <math>U</math>를 <math>S, V, N</math>에 대한 함수에서 <math>S, P, N</math>에 대한 함수로 고치는 것이 관건이다. 교과서 (4-54) 식을 보면,</p> $S(T, P) - S_0(T_0, P_0) = Nk_B \ln \left[ \left( \frac{T}{T_0} \right)^{5/2} \left( \frac{P_0}{P} \right) \right]$ <p>이로부터 나온 일반적인 표현은 (4-55)식이다.</p> $S = Nk_B \left\{ s_0 + \ln \left[ \left( \frac{T}{T_0} \right)^{5/2} \left( \frac{P_0}{P} \right) \right] \right\}$ <p>(4-55)식 으로부터,</p> $\left( \frac{T}{T_0} \right)^{5/2} = \left( \frac{P}{P_0} \right) \exp \left[ \left( \frac{S}{Nk_B} - s_0 \right) \right]$ $\left( \frac{T}{T_0} \right) = \left( \frac{P}{P_0} \right)^{2/5} \exp \left[ \frac{2}{5} \left( \frac{S}{Nk_B} - s_0 \right) \right]$ $\left( \frac{2U}{3Nk_B} - \frac{3N_0k_B}{2U_0} \right) = \left( \frac{P}{P_0} \right)^{2/5} \exp \left[ \frac{2}{5} \left( \frac{S}{Nk_B} - s_0 \right) \right]$ $\left( \frac{U}{U_0} \right) = \left( \frac{N}{N_0} \right) \left( \frac{P}{P_0} \right)^{2/5} \exp \left[ \frac{2}{5} \left( \frac{S}{Nk_B} - s_0 \right) \right]$ <p>Finally,</p> $U = U_0 \left( \frac{N}{N_0} \right) \left( \frac{P}{P_0} \right)^{2/5} \exp \left[ \frac{2}{5} \left( \frac{S}{Nk_B} - s_0 \right) \right]$ <p>맨 위의 노트에서 <math>H = 5/3 U</math> 이라고 밝혔으므로,</p> $H(S, P, N) = \frac{5}{3} U_0 \left( \frac{N}{N_0} \right) \left( \frac{P}{P_0} \right)^{2/5} \exp \left[ \frac{2}{5} \left( \frac{S}{Nk_B} - s_0 \right) \right]$ <p>이렇게 이상기체의 엔탈피를 구하고 나면 이제 이 엔탈피를 이용해서 다시 이상기체의 상태방정식과 내부에너지를 구할 수 있다. <math>dH=TdS+VdP+\mu dN</math> 관계식을 그대로 이용하면 쉽게 구해진다.</p> <p>2. Van der waals gas의 상태방정식으로부터 등압팽창률을 구하기 등압팽창률은 다음과 같이 정의한다.</p> $\beta = \frac{1}{V} \left[ \frac{\partial V}{\partial T} \right]_P$



한편  $dP(V,T)=(dP/dV)dV+(dP/dT)dT=0$  (등압이므로!)에서  $(dP/dV)dV=-(dP/dT)dT$  이라는 점을 유념해야 한다. 이런 관계를 무시하고 무턱대고 문제를 풀었다가는 부호가 바뀐 답을 얻는 황당한 일을 면치 못할 것이다.

### 3. 자기고체와 연관된 두 가지 열용량에 대한 문제

한글 프로그램은 다양한 수식을 표현하기 여의치 않으니 다시 수식편집 프로그램을 이용하겠다.

교과서에 제시된 상황은  $dU = TdS + BdM$ 이다. 그리고 각각의 비열은 다음과 같다.

$$C_M = \left( \frac{\partial Q}{\partial T} \right)_M = T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_M$$

$$C_B = \left( \frac{\partial Q}{\partial T} \right)_B = T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_B$$

문제에서 주어진 상수는 (교과서에 잘못된 부분)

$$\alpha_M = \left( \frac{\partial M}{\partial T} \right)_B$$

$$\chi = \left( \frac{\partial M}{\partial B} \right)_T$$

여기서 우리에게 주어진 실험이 거시변수인 온도와 자기장( $T, B$ )을 쓰는 실험임을 알 수 있다. MRI와 히터를 동시에 쓰는가보다. 불을 올리거나 스위치를 돌리는 것이 엔트로피와 magnetization을 조작하는 것보다는 쉬운 일이다.

고체가 받는 열을 실험에서 쓸 변수인 자기장과 온도에 대해서 표현할 수 있다.

$$\begin{aligned} dQ &= TdS(B, T) = T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T dB + T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_B dT \\ &= T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T dB + C_B dT \end{aligned}$$

이때,

$$dB(T, M) = \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M dT + \left( \frac{\partial B}{\partial M} \right)_T dM$$

를 이용해서  $dB$ 자리에 대입하면,

$$\begin{aligned} dQ &= T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T \left[ \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M dT + \left( \frac{\partial B}{\partial M} \right)_T dM \right] + C_B dT \\ &= \left[ C_B + T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M \right] dT + \left[ T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T \left( \frac{\partial B}{\partial M} \right)_T \right] dM \end{aligned}$$

$C_M$ 은 magnetization이 일정할 때 고체의 열용량을 측정해놓은 것이므로 이것을 구하려면  $dM = 0$ 으로 두어야 한다. 따라서

$$C_M = \left( \frac{\partial Q}{\partial T} \right)_M = \left[ C_B + T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M \right]$$

$$\begin{cases} dU = TdS + BdM \\ dF = -SdT + BdM \\ dH = TdS - MdB \\ dG = -SdT - MdB \end{cases} \rightarrow \begin{cases} \partial_S B|_M = \partial_M T|_S \\ \partial_T B|_M = -\partial_M S|_T \\ \partial_B T|_S = -\partial_S B|_M \\ \partial_B S|_T = \partial_T M|_B \end{cases}$$

위는 맥스웰 관계식들을 나타낸 것이다. 여기서 우리가 쓸 것은 gibbs free energy에서 나온  $\partial_B S|_T = \partial_T M|_B$  이다.

$$\begin{aligned} C_M &= \left[ C_B + T \left( \frac{\partial S}{\partial B} \right)_T \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M \right] = \left[ C_B + T \left( \frac{\partial M}{\partial T} \right)_B \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M \right] \\ &= \left[ C_B + T \alpha_M \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M \right] \end{aligned}$$

한편,  $dM(B, T) = 0$  에서

$$\begin{aligned} dM(B, T) &= \left( \frac{\partial M}{\partial B} \right)_T dB + \left( \frac{\partial M}{\partial T} \right)_B dT = 0 \\ \left( \frac{\partial M}{\partial B} \right)_T dB &= - \left( \frac{\partial M}{\partial T} \right)_B dT \end{aligned}$$

이므로,

$$\left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M = \frac{-\partial M / \partial T|_B}{\partial M / \partial B|_T} = - \frac{\alpha_M}{\chi}$$



따라서,

$$C_M = C_B + T\alpha_M \left( \frac{\partial B}{\partial T} \right)_M = C_B - \frac{T\alpha_M^2}{\chi}$$

또는

$$C_B = C_M + \frac{T\alpha_M^2}{\chi}$$

이렇게 자기장과 magnetization을 새로운 열역학 변수로 적용해서 새로운 맥스웰 관계식을 만들어서 사용할 수 있다.

#### 4. 맥스웰 관계식에 대한 간단한 논의

미분연산자가 linear operator라는 점을 이용하면 python을 이용해서 맥스웰 관계식 48개를 힘들이지 않고 도출해낼 수 있다. (그중 흔히 쓰이는 것은 몇 개 되지 않지만) 이것을 python 함수로 제작하면 다음과 같다.

```
In [2]: def MaxRelation(x1,x2,x3,x4,x5,x6,x7,x8):
    mat=np.array([[x1,x2,x3,x4,x5,x6,x7,x8]])
    nmat=np.vstack((mat,mat,mat,mat))

    for i in range(3):
        denom=-1+nmat[0,2+i] # T, -P, mu
        for j in range(4):
            nmat[i+1,2+j]/=denom

    for i in range(3):
        tmp1,tmp2=nmat[i+1,2+i],nmat[i+1,2+i+1]
        nmat[i+1,2+i],nmat[i+1,2+i+1]=nmat[i+1,6],nmat[i+1,7]
        nmat[i+1,6],nmat[i+1,7]=tmp1,tmp2

    Maxwell=nmat[:,0:6] #열 자르기
    Max=Maxwell.reshape(4,3,2)

    F = np.empty((4,3,4),dtype="U6") #행 4열짜리 행렬이 4개 들어있는 빈 텐서를 짜 놓는다 여기에 맥스웰 관계식들이 들어갈 것이다.

    for i in range(4):
        for j in range(3):
            F[i][j,0],F[i][j,1],F[i][j,2],F[i][j,3]=Max[i][j-1,1],Max[i][j,0],Max[i][j,1],Max[i][j-1,0]

    F=F.reshape((12,4)) #전부 합쳐서 데이터프레임속에 넣어두기

    F0=F[:,0:2] #좌변
    F1=F[:,2:4] #우변

    equiv=np.array([[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ],[ '=' ]]) #보기 좋게 하기 위해 등호 데이터프레임도 넣어준다.
    df1=DataFrame(F0)
    df2=DataFrame(F1)
    EQ=DataFrame(equiv)

    df=pd.concat([df1,EQ,df2],axis=1)

    return df
```

알고리즘은 선형대수에서 흔히 쓰이는 열/행 교환과 텐서 reshape 정도로 복잡하지 않다. 자세한 알고리즘 설명은 아래 열역학 스터디 깃허브 링크를 첨부한다.

<https://github.com/jevais/Thermodynamics/blob/master/%EB%A7%A5%EC%8A%A4%EC%9B%B0%20%EA%B4%80%EA%B3%84%EC%8B%9D%20%EB%A7%8C%EB%93%A4%EA%B8%B0.ipynb>

#### 활동성찰

중간고사 끝나고 첫 모임이다. 중간고사가 끝난 만큼 긴장도 풀리고 집중도가 다소 떨어진 것 같다. 다시 초심으로 돌아가서 진지한 태도로 스터디에 임해야겠다. 다음 주는 시험도 끝났으니 저녁 회식을 하기로 했다. 초밥을 먹을 것 같다. 맛있는 거 먹고 정신차리자!

