解 説

$Ln_2NiO_{4+\delta}(Ln = Nd, Pr)の構造相転移の酸素分圧依存性$

丹羽 栄貴^a,橋本 拓也^b

*東京工業大学 理学院 化学系 エネルギーコース ^b日本大学 文理学部 物理学科

(受取日:2016年10月3日,受理日:2016年11月10日)

Dependence of Structural Phase Transition of $Ln_2NiO_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr) on Oxygen Partial Pressures

Eiki Niwa^a and Takuya Hashimoto^b

^a Department of Chemistry, School of Science, Tokyo Institute of Technology ^b Department of Physics, College of Humanities and Sciences, Nihon University

(Received Oct. 3, 2016; Accepted Nov. 10, 2016)

The orthorhombic-tetragonal structural phase transition behaviors of $Pr_2NiO_{4+\delta}$ and $Nd_2NiO_{4+\delta}$ were investigated by DSC and TG–DTA under controlled oxygen partial pressure, $P(O_2)$, and their difference was discussed. Endothermic peak corresponding to the structural phase transition was observed in DSC curves. The transition temperature, T_p , decreases with decreasing $P(O_2)$ both in $Pr_2NiO_{4+\delta}$ and $Nd_2NiO_{4+\delta}$. A discrete weight variation originating from the variation of oxygen content, $\Delta\delta$, was observed during the phase transition both in $Pr_2NiO_{4+\delta}$ and $Nd_2NiO_{4+\delta}$. The $\Delta\delta$ of $Pr_2NiO_{4+\delta}$ was larger than that of $Nd_2NiO_{4+\delta}$, and the $\Delta\delta$ of $Pr_2NiO_{4+\delta}$ increased with decreasing $P(O_2)$, while that of $Nd_2NiO_{4+\delta}$ was independent on $P(O_2)$, suggesting that not only the valence of Ni but also that of Pr changed during the phase transition in $Pr_2NiO_{4+\delta}$. From the Ellingham diagram prepared using T_p measured by DSC under various $P(O_2)$, ΔH° and ΔS° at the phase transition were evaluated. It was revealed that ΔH° of $Nd_2NiO_{4+\delta}$ its larger than that of $Pr_2NiO_{4+\delta}$, whereas ΔS° shows little difference, showing agreement with higher T_p of $Nd_2NiO_{4+\delta}$ that that of $Pr_2NiO_{4+\delta}$.

Keywords: Structural phase transition, TG, DSC, SOFC cathode, K2NiF4-type oxide



丹羽 栄貴 Eiki Niwa E-mail: niwa.e.aa@m.titech.ac.jp



橋本 拓也 Takuya Hashimoto E-mail: takuya@chs.nihon-u.ac.jp

1. はじめに

 K_2NiF_4 型構造を持つ $Ln_2NiO_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr)はホール/酸 化物イオンの高い混合伝導度を持つため、固体酸化物形燃 料電池 (SOFC) の空気極材料など高温電気化学デバイスへ の応用が期待されている。¹⁻⁸⁾ これらの酸化物の構造は、 層状ペロブスカイト型とも呼ばれ、Fig.1 に示したように、 LnNiO₃ で示されるペロブスカイト層と LnO で構成される 岩塩層が c 軸方向に積層した構造を持つ。これらの酸化物 は、岩塩構造の隙間に格子間酸素サイトが存在し、高酸素 分圧下では過剰酸素をもつことが知られている。また、過 剰酸素が取り込まれる際に、Kröger-Vink の表記法で示した (1)式に従って Ni イオンの周りにホールが発生する。

$$\frac{1}{2}O_2 + V_i + 2Ni_{Ni}^{\times} \leftrightarrow O_i'' + 2Ni_{Ni}^{\bullet} \quad (1)$$

ペロブスカイト層の中をホールが伝導し,岩塩層内を格子 間酸素が2次元に伝導することによって,高い混合伝導性 を実現している。



Fig.1 Crystal structure of $Ln_2 \text{NiO}_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr).

しかしながら、デバイス応用の際の問題点として、これ らの酸化物は過剰酸素を示す高酸素分圧下では、室温とデ バイス作動温度との間に,直方晶 Fmmm (No.69)から正方晶 14/mmm (No.139)への構造相転移を持つことが指摘されて いる。9-16) 構造相転移は、急な体積変化を伴う可能性があ り、電気化学デバイスのように複数の材料を積層して使用 する場合、転移温度にて材料同士の界面で力学的なストレ スが発生することで、デバイスの破損や破壊の恐れがある。 これまで、高温 X 線回折測定などを用いた本構造相転移の 構造変化の解析については報告例があるが、詳細な転移の 温度や熱力学量変化については、報告されていなかった。 本研究では,酸素分圧制御下で走査示差型熱重量測定(TG) と走査型熱量測定(DSC)を実施し、本相転移の熱力学的 な解析を試みた。また、Nd₂NiO₄₊と Pr₂NiO₄₊の構造相転 移挙動の傾向を比較、希土類イオンが相転移に与える影響 についても議論した。

2. 実験方法

Nd₂NiO_{4+δ}及び Pr₂NiO_{4+δ}は、希土類酸化物(Nd₂O₃, Pr₆O₁₁) と Ni(NO₃)₂·6H₂O を原料として、ペチーニ法を用いて作製 した。秤量する前に、Pr₆O₁₁ はキレート滴定を用いて酸素 不定比量を、Ni(NO₃)₂·6H₂O は強熱減量法により含水量を 正確に見積もってから使用した。Nd₂O₃ と Pr₆O₁₁ は希硝酸 と過酸化水素水を用いて、Ni(NO₃)₂·6H₂O は蒸留水に溶解 させた。これらの溶液を混合した後、キレートとしてクエ ン酸とエチレングリコールを加えた。混合溶液をマントル ヒーターにて 673 K まで徐々に加熱した。残った前駆体を 回収し, 1273 K で仮焼きした後, 1473 K で焼成した。

X 線回折測定にて単相であることを確認した後, 9,10 走 査型熱量測定 DSC (DSC8270, Rigaku Co., Ltd.) 及び走査型 熱重量測定-示差熱測定 TG-DTA (TG8120, Rigaku CO., Ltd.) を様々な酸素分圧下で実施し,相転移の温度と熱力学量変 化を測定した。測定酸素分圧は, O_2 と Ar の流量比によっ て制御し,装置下流に設置したジルコニアセンサーを用い てモニターした。各熱測定のレファレンス試料として α -Al₂O₃粉末を使用した。

熱測定の温度プログラムを Fig.2 に示す。測定の前に、 測定酸素分圧下でサンプルとガス相の間の平衡を実現する ために、973 K で 10 時間保持した。その後、10 K min⁻¹で 473 K と 873 K との間を 3 周させた。構造相転移の温度と 熱力学量変化は各々昇温と降温時で 3 回と 4 回の測定値を 平均することで見積もった。



Fig.2 Schematic of temperature program of thermal analyses in this study.

*Ln*₂NiO_{4+δ} (*Ln* = Pr, Nd)の構造相転移の 熱測定による検出

Fig.3 に様々な酸素分圧下で測定した昇温時の DSC 曲線 を示す。(a)が Nd₂NiO_{4+ δ}, (b)が Pr₂NiO_{4+ δ}の結果である。ど ちらの酸化物においても、測定した酸素分圧下で昇温時に おいて吸熱ピークが観測され、1 次相転移が存在すること が確認された。また、吸熱ピークの温度は、高温 X 線回折 を用いて報告されている直方晶から正方晶の構造相転移温 度と一致することを確認した。⁹

Fig.4 (a)及び(b)に、Nd₂NiO_{4+δ} と Pr₂NiO_{4+δ}の昇温時の酸 素分圧制御下での TG 曲線を示す。**Fig.3** に示した DSC 曲 線で検出された構造相転移温度と対応する温度で急な重量 減少が観察された。これは、格子間酸素の脱離による重量 変化であり、直方晶から正方晶への構造相転移は、(2)式に 示すように酸素量変化を伴うことが分かった。

$$\operatorname{Ln}_{2}\operatorname{NiO}_{4+\delta+\Delta\delta}(\operatorname{Ortho.}) \leftrightarrow \operatorname{Ln}_{2}\operatorname{NiO}_{4+\delta}(\operatorname{Tetra.}) + \frac{\Delta\delta}{2}O_{2}$$
 (2)

Fig.3 及び **Fig.4** に示した DSC 曲線と TG 曲線から見積もった Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ}の構造相転移温度の酸素分圧依存性を **Fig.5** に示す。昇温時の DSC 曲線の吸熱ピークと TG 曲線での急な重量減が表れた温度は、一致していることが確認された。

降温時のDSCの発熱ピーク温度とTG曲線の急な重量増 が表れた温度についても同図にプロットした。これらの温 度は、昇温時の構造相転移温度と一致しており、この構造 相転移は可逆反応であることが示された。また、Pr₂NiO_{4+ð} の構造相転移温度は、Nd₂NiO_{4+ð}の転移温度に比べ、酸素分 圧に関わらず 120 K ほど低いことが分かった。Pr₂NiO_{4+ð}の 熱測定では、10⁻¹ bar 以上での結果が示されていないが、こ れは高酸素分圧下では、Pr₂NiO_{4+ð}の一部が Pr₄Ni₃O₁₀ と PrO_{2-ð} への分解反応が確認され、正しい構造相転移温度が 見積もれなかったためである。^{10,17)}



Fig.3 DSC curves of (a) $Nd_2NiO_{4+\delta}$ and (b) $Pr_2NiO_{4+\delta}$ under various $P(O_2)$ during heating process.

4. Ln₂NiO_{4+ 3} (Ln:Pr, Nd)の構造相転移 の熱力学量変化

上記に示した構造相転移は、固気反応であるが、固体の 活量の変化は非常に小さく、気相に関しても酸素分圧は制 御しているが、すべての測定において全圧は 1 bar であり、 等圧変化なので、反応の潜熱はエンタルピー変化 (ΔH) に 相当する。

Fig.6 (a)に DSC 曲線のピーク面積から見積もった Nd₂NiO_{4+ δ}とPr₂NiO_{4+ δ}の構造相転移の Δ Hの酸素分圧依存性 を示す。昇温時と降温時の Δ H は等しく,酸素分圧に対し ても一定であった。昇温時の Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ}の Δ H の平均値は、おのおの 1.02 kJ mol⁻¹ と 1.03 kJ mol⁻¹であり、 両サンプルの Δ H の差は、非常に小さかった。

Fig.6 (b)に Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ}の構造相転移のエント ロピー変化 (ΔS)の酸素分圧依存性を示した。定圧変化で の ΔS は(3)式より見積もることができる。

$$\Delta S = \frac{\Delta H}{T_P} \tag{3}$$



Fig.4 TG curves of (a) $Nd_2NiO_{4+\delta}$ and (b) $Pr_2NiO_{4+\delta}$ under various $P(O_2)$ during heating process.



Fig.5 $P(O_2)$ dependence of phase transition temperature, T_p of $Ln_2NiO_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr).



Fig.6 $P(O_2)$ dependence of (a) ΔH and (b) ΔS of $Ln_2NiO_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr) estimated from peak area of DSC curves.

ここで T_P は構造相転移温度である。 ΔS も両サンプルにおいて昇温時と降温時で等しい値を示し、酸素分圧に対して一定であった。また、昇温時における Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ} の ΔS は、1.23 J mol⁻¹ K⁻¹ と 1.47 J mol⁻¹ K⁻¹ とであった。

Fig.7にTG 曲線から見積もった構造相転移時の酸素量変化 ($\Delta\delta$)の酸素分圧依存性を示す。両サンプルとも昇温時・降温時で等しい値を示した。Pr₂NiO_{4+δ}の $\Delta\delta$ は、Nd₂NiO_{4+δ}に比べ大きかった。また、Nd₂NiO_{4+δ}の $\Delta\delta$ は、Md₂NiO_{4+δ}して依存がないのに対し、Pr₂NiO_{4+δ}の $\Delta\delta$ は、酸素分圧が低くなるにつれて大きくなる傾向を示した。これは、Nd₂NiO_{4+δ}の構造相転移時の $\Delta\delta$ は、Ni の+2 価と+3 価の間の価数変化に起因しているのに対し、Pr₂NiO_{4+δ}の場合には、Ni の価数変化の他に、Pr イオンの+3 価と+4 価の間の価数変化も起きているために、異なった $\Delta\delta$ の傾向を示したと考えられる。Fig.5 で示したように、Nd₂NiO_{4+δ}では 1 bar 下でも安定であるのに対し、Pr₂NiO_{4+δ}では 10⁻¹ bar 以上において、Pr₄Ni₃O₁₀ と PrO_{2-δ}への分解反応が起き、正確な構造相転移温度が見積もれなかった理由も Pr イオンの価数変化によるものであると考えられる。

Pr₂NiO_{4+δ}では,酸素分圧が低下するにつれてΔδ は増加す るのに対し,ΔH やΔS は酸素分圧に対し一定であった。こ の結果は一見矛盾しているように見えるが、本相転移は結 晶対称性の変化と酸素量変化が同時に起きており、酸素量 変化は 4+δ のうち 0.01 に満たない程度であるため、酸素量 変化のモル分率が対称性の変化のそれと比べて、無視でき るほど小さいためと考えられる。

5.構造相転移の Ellingham 図

これまで示した熱測定の結果を用いて,直方晶と正方晶 の間の構造相転移反応の Ellingham 図の作成を試みた。昇 温時に脱離する酸素を1 mol としたときの構造相転移の化 学反応式は(2)式を変形して(4)式のように表すことができ る。



Fig.7 $P(O_2)$ dependence of variation of oxygen content, $\Delta \delta$ of $Ln_2 \text{NiO}_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr) estimated from TG curves.

これまで示した熱測定の結果を用いて,直方晶と正方晶 の間の構造相転移反応の Ellingham 図の作成を試みた。昇 温時に脱離する酸素を1 mol としたときの構造相転移の化 学反応式は(2)式を変形して(4)式のように表すことができ る。

$$\frac{2}{\Delta\delta} \operatorname{Ln}_2 \operatorname{NiO}_{4+\delta+\Delta\delta}(\operatorname{Ortho.}) \leftrightarrow \frac{2}{\Delta\delta} \operatorname{Ln}_2 \operatorname{NiO}_{4+\delta}(\operatorname{Tetra.}) + \operatorname{O}_2(4)$$

この構造相転移反応の平衡定数 K_p は, (5)式のように表す ことができる。

$$K_p = \frac{a_{Ln_2NiO_{4+\delta}(Tetra.)}}{a_{Ln_2NiO_{4+\delta+\Delta\delta}(Ortho.)}} P(O_2)$$
(5)

ここで *a* は活量, *P*(O₂)は測定時の酸素分圧である。この反応のギブスエネルギー変化(ΔG)は,理想溶体モデルを仮定し,今回実施した測定範囲において,比熱の温度依存性は非常に小さく,固体の活量を1とすると,(6)式のように表すことができる。

$$\Delta G = \Delta G^{\circ} + RT_p \ln K_p = \Delta G^{\circ} + RT_p \ln P(O_2)$$
 (6)
ここで、 ΔG° は構造相転移の標準ギブスエネルギー変化で
ある。また、(4)式の平衡が成立するとき、 ΔG は0となる
ので、(7)式を導くことができる。

$$RT_{p}\ln P(O_{2}) = -\Delta G^{\circ} = -\Delta H^{\circ} + T_{p}\Delta S^{\circ}$$
⁽⁷⁾

ここで, Δ*H*°とΔS°は, (4)式の標準エンタルピー変化と標準 エントロピー変化である。(7)式よりΔ*H*°とΔS°は, それぞれ (8)式と(9)式を用いて求めることができる。

$$\Delta S^{\circ} = \frac{\partial \Delta G^{\circ}}{\partial T_{p}} = \frac{\partial (RT_{p} \ln P(O_{2}))}{\partial T_{p}}$$
(8)

$$\Delta H^{\circ} = -\frac{\partial (\Delta G^{\circ}/T_{p})}{\partial (1/T_{p})} = -\frac{\partial (R \ln P(O_{2}))}{\partial (1/T_{p})}$$
(9)

これらの式を用いて $\Delta H^{\circ} \geq \Delta S^{\circ}$ を算出するため、Nd₂NiO_{4+ δ} と Pr₂NiO_{4+ δ}の T_p \geq RT_plnP(O₂)の関係および 1/T_p \geq RlnP(O₂) の関係を Fig.8 (a) \geq (b)にそれぞれ示す。特に、温度と標準 ギブスエネルギー変化の関係を示した Fig.8(a) は、 Ellingham 図と呼ばれ、一般的に使用される熱力学状態図の 一つである。これらのプロットは、昇温時の DSC での測定 酸素分圧と構造相転移温度の関係を用いて作成した。いず れのサンプルでも直線関係が観測され,比熱の温度依存性 は無視できるほど小さく,理想溶体モデルが適用可能であ ることが確認された。また,Fig.6 (a)や(b)で示したように, $\Delta H や \Delta S$ が酸素分圧に対して依存性がなく,一定であるこ とと対応する結果が得られた。また,Fig.8 と(6)及び(7)式 を用いて見積もった ΔH や ΔS °を DSC のピーク面積から求 めた ΔH や ΔS とともに Table 1 にまとめた。



Fig.8 Ellingham diagram of structural phase transition of $Ln_2 \text{NiO}_{4+\delta}$ (Ln = Nd, Pr) estimated from DSC during heating process. (a) Relationship between T_p and $RT_p \ln P(O_2)$. (b) Relationship between $1000/T_p$ and $R \ln P(O_2)$.

DSC より見積もった ΔH 及び ΔS と Ellingham 図を用いて算 出した ΔH° 及び ΔS° には、以下のような関係が成立する。反 応式(2)の平衡定数を K'_{p} とし、固体の活量を1とすると、

$$K'_{p} = \frac{a_{Ln_{2}NiO_{4+\delta}(Tenra.)}}{a_{Ln_{2}NiO_{4+\delta+\Delta\delta}(Ortho.)}} P(O_{2})^{\frac{\Delta\delta}{2}} = P(O_{2})^{\frac{\Delta\delta}{2}}$$
(10)

また、この反応のギブスエネルギー変化ΔGは

$$\Delta G = \Delta H - T_p \Delta S = RT_p \ln K'_p = \frac{\Delta \delta}{2} RT_p \ln P(O_2) \quad (11)$$

Table 1 Thermodynamic functions of $Pr_2NiO_{4+\delta}$ and $Nd_2NiO_{4+\delta}$ at the phase transition. The ΔH and ΔS of $Ln_2NiO_{4+\delta}$ were estimated from the peak area of the DSC curves. ΔH^0 and ΔS^0 were evaluated from the Ellingham diagram shown in Fig.8. T_p represents the phase transition temperature at $P(O_2)$ of 1 atm calculated by $\Delta H^0/\Delta S^0$.

sample	∆ <i>H</i> / kJ mol ⁻¹	ΔS / J mol ⁻¹ K ⁻¹	∆ <i>H</i> ° / kJ mol [–]	ΔS° ¹ / J mol ⁻¹ K ⁻¹	<i>T_P /</i> K
Pr ₂ NiO _{4+a}	s 1.03	1.47	393	533	737
Nd ₂ NiO ₄₊	δ 1.02	1.23	463	539	857

$$\frac{\Delta H}{T_p} - \Delta S = \frac{\Delta \delta}{2} R \ln P(O_2)$$
(12)

さらにこの構造相転移反応は理想溶体モデルに則しており, 比熱の温度依存性は小さいとして(1/T_p)で両辺を微分する と,(13)式が得られる。

$$\Delta H = \frac{\Delta \delta}{2} \frac{\partial (R \ln P(O_2))}{\partial (1/T_1)}$$
(13)

となる。(13)式に(9)式を代入すると、(14)式を得る。

$$\Delta H^{\circ} = \frac{2}{\Delta \delta} \Delta H \tag{14}$$

同様にして,

$$\Delta S^{\circ} = \frac{2}{\Delta \delta} \Delta S \tag{15}$$

が得られる。

(14)式及び(15)式を用いて、Nd₂NiO_{4+ δ}の ΔH と ΔS および $\Delta \delta \approx 0.006$ を用いて $\Delta H^{\circ} \geq \Delta S^{\circ}$ を見積もると、360 kJ mol⁻¹ と 492 J mol⁻¹ K⁻¹ となり、Ellingham 図から算出したものと近い 値となった。これは、DSC の吸熱ピークの面積と T_{p} の酸素 分圧依存性がよく対応していることを示している。

また ΔH は(2)式で示されるように, $Ln_2NiO_{4+\delta}$ の直方相1 mol 当たりの相転移熱に相当するのに対し, ΔH^{ρ} は(4)式で 示すように, 昇温時に脱離する酸素1 mol 当たりの相転移 熱となる。よって, (2)と(4)の係数の比をとっても, (14)式 及び(15)式を導くことができる。Nd₂NiO_{4+ δ}の場合には, $\Delta\delta$ がおよそ0.006であるので, ΔH° はサンプル量に換算すると 約 330 mol の相転移熱を見積もったことになる。これは, ΔH° , ΔS° の方が ΔH , ΔS よりも精度の高い値が得られること 示しており, Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ}の構造相転移の熱力学 量変化を比較する際, ΔH° や ΔS° を用いた方が誤差が少なく, 正確な議論が可能であることを示している。

*Ln*₂NiO_{4+δ} (*Ln* = Pr, Nd)の構造相転移挙動の *Ln*による差の説明

Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ}の Δ *H*^oや Δ *S*^oを比較することで得 られる知見について議論する。**Table 1** より Nd₂NiO_{4+ δ}と Pr₂NiO_{4+ δ}の Δ *S*^oはほぼ等しい値を示しており、構造相転移 のエントロピー変化は *Ln* イオンに依らないことが分かっ た。これは、どちらの酸化物の構造相転移反応も K₂NiF₄ 型構造の直方晶から正方晶への変化であり、結晶対称性の 変化がほぼ等しいためと考えられる。一方、Pr₂NiO_{4+ δ}の Δ *H*^o は、Nd₂NiO_{4+ δ}に比べ、約 70 kJ mol⁻¹ ほど低いことが分かっ た。また、 Δ *H*^o/ Δ *S*^oから *P*(O₂)が 1 bar 下の構造相転移温度 *T*_pを算出し、**Table 1** に得られた値を示す。Nd₂NiO_{4+ δ} に示す実測値と一致した。Pr₂NiO_{4+ δ}の DSC では分解反応が発生してしまうため、 $P(O_2)$ 1 bar 下での測定は実施できなかったが、Fig.5 に示す直線を高酸素分 圧方向へ外挿して得られた T_p と一致、 ΔH^o と ΔS^o が正確に 評価できていることが示された。 $Pr_2NiO_{4+\delta}$ の T_p は、 Nd₂NiO_{4+\delta}に比べ 120 K ほど低い値となり、これは Fig.5 に 示したほかの $P(O_2)$ における温度差と等しいことが分かった。

Fig.9に本研究で提案する $Ln_2NiO_{4+\delta}$ の標準生成ギブスエ ネルギー G_f^{o} と温度の関係を模式的に示す。 $G_f^{o} = H_f^{o} - TS^{o}$ (H_f^{o} :標準生成エンタルピー, S^{o} :標準エントロピー)で あり, H_f^{o} や S^{o} の温度変化は無視できるほど小さいと仮定す ると,温度と G_f^{o} に直線関係が成立する。この図において, 実線と点線はそれぞれ $Pr_2NiO_{4+\delta} \ge Nd_2NiO_{4+\delta}$ の G_f^{o} を示し, 傾きが小さい方が低エントロピーで低温相の直方晶,傾き が大きい方が高温相の正方晶を示している。(16),(17)式で 表される $\Delta H^{o} \ge \Delta S^{o}$ は,各相の0Kの切片の差と傾きの差に 対応する。

$$\Delta H^{\circ} = H_{f,Tetra.} - H_{f,Ortho.}$$
(16)
$$\Delta S^{\circ} = S^{\circ}_{Tetra.} - S^{\circ}_{Ortho.}$$
(17)

各 Ln₂NiO_{4+ δ}の低温相と高温相との交点での温度が構造相 転移温度 $T_{\rm P}$ に相当し、この温度で低エントロピー相から高 エントロピー相へ相転移が起こる。Table 1 より両方の酸化 物の構造相転移の ΔS° は等しく、 ΔH° は \Pr_{2} NiO_{4+ δ}の方が低 いことから、温度と $G_{\rm f}^{\circ}$ の関係は Fig.9 のようになっている と考えられ、直方相と正方相の交点は \Pr_{2} NiO_{4+ δ}の方が Nd₂NiO_{4+ δ}より低温側にシフトすることになる。これは、本 研究の熱分析の結果と合致している。



Fig.9 Schematic diagram of relationship between standard formation Gibbs free energy and temperature at phase transition of $Ln_2\text{NiO}_{4+\delta}$ (Ln = Pr, Nd).

結びにかえて

これまでの走査型の熱分析では、気相のガス分圧を制御した測定の報告例は少ない。これは走査型の測定では、平衡状態の観測が難しく、学術的意義のあるデータを測定するのが難しいとされてきたためだろう。しかしながら、本研究で扱った *Ln*₂NiO_{4+δ}の構造相転移は可逆かつ比較的高速で起こるため、走査型の熱分析でも気相の酸素分圧を制御すれば、定量的な熱力学的解析に耐える結果が得られる

ことが示された点で意義深いと考えられる。今後,相転移 やガス相との反応等において,ガス分圧の制御下での走査 型測定が適用され,科学的に有意義なデータが輩出される ことを期待する。

謝 辞

本研究を進めるにあたり, Nd₂NiO_{4+δ}の試料を提供いた だいた東北大学多元物質科学研究所助教・中村崇司博士, Pr₂NiO_{4+δ}の試料作製及び熱測定を行っていただいた日本 大学文理学部物理生命システム科学科・若井和也氏, 有益 な助言をいただいた東北大学・水崎純一郎名誉教授に感謝 申し上げる。また,本研究は日本大学 N.研究プロジェクト 「ナノ物質を基盤とする光・量子技術の極限追求」及び, 私立大学戦略的研究基盤形成支援事業「構造制御及び電子 状態制御に基づく新物質の開発」の補助を受けた。

文 献

- J. M. Bassat, P. Odier, A. Villesuzanne, C. Marin, and M. Pouchard, *Solid State Ionics* 167, 341–347 (2004).
- M. Yashima, N. Sirikanda, and T. Ishihara, J. Am. Chem. Soc. 132, 2385–2392 (2010).
- E. Boehm, J. -M. Bassat, P. Dordor, F. Mauvy, J.-C. Grenier, and Ph. Stevens, *Solid State Ionics* 176, 2717– 2725 (2005).
- C. Ferchaud, J.C. Grenier, Y. Zhang-Steenwinkel, M. M. A. van Tuel, F.P.F. van Berkel, and J. -M. Bassat, *J. Power Sources* 196, 1872–1879, (2011).
- T. Ishihara, K. Nakashima, S. Okada, M. Enoki, and H. Matsumoto, *Solid State Ionics* 179, 1367–1371 (2008).
- C. Lalanne, F. Mauvy, E. Siebert, M. L. Fontaine, J. M. Bassat, F. Ansart, P. Stevens, and J. C. Grenier, *J. Eur. Ceram. Soc.* 27, 4195–4198 (2007).
- L. -P. Sun, Q. Li, H. Zhao, L. -H. Huo, and J. -C. Grenier, J. Power Sources 183, 43–48 (2008).
- F. Mauvy, C. Lalanne, J.M. Bassat, J.C. Grenier, H. Zhao, P. Dortor, and Ph. Stevens, *J. Eur. Ceram. Soc.* 25, 2669– 2672 (2005).
- 9) E. Niwa, T. Nakamura, J. Mizusaki, and T. Hashimoto, *Thermochimi. Acta* **523**, 46-50 (2011).
- 10) E. Niwa, K. Wakai, T. Hori, K. Yashiro, J. Mizusaki, and T. Hashimoto, *Thermochimi. Acta* 575, 129-134 (2014).
- E. Niwa, K. Wakai, T. Hori, T. Nakamura, K. Yashiro, J. Mizusaki, and T. Hashimoto, *Solid State Ionics* 262, 724-727 (2014).
- 12) T. Nakamura, K. Yashiro, K. Sato, and J. Mizusaki, *Solid State Ionics* 181, 402–411 (2010).
- M. T. Fernandez-Diaz, J. L. Martinaz, and J. Rodriguez-Carvajal, Solid State Ionics 63–65, 902–906 (1993).
- 14) B. W. Arbuckle, K. V. Ramanujachary, Z. Zhang, and M. Greenblatt, J. Solid State Chem. 88, 278–290 (1990).
- 15) Y. Toyosumi, H. Ishikawa, and K. Ishikawa, J. Alloys Compd. 408–412, 1200–1204 (2006).
- 16) T. Nakamura, K. Yashiro, K. Sato, and J. Mizusaki, *Mater. Chem. Phys.* **122**, 250–258 (2010).
- 17) J. D. Sullivan, D. J. Buttrey, D. E. Cox, and J. Hriljac, J. Solid State Chem. 84, 337–351 (1991).

Netsu Sokutei 44 (1) 2017