- ① 光照射により、磁化は減少する。
- ② 0.05%試料でc 軸  $/\!\!/ H$  の場合緩和は, $\Delta M_z = A_1 \, \mathrm{e}^{-t/\tau_1} = A_2 \, \mathrm{e}^{-t/\tau_2}$  で表わせ, $\tau_1 = 0.16 \sim 0.5 \, \mathrm{sec}$  , $\tau_2 = 0.65 \sim 1.7 \, \mathrm{sec}$  であり,温度の低下と共に長くなる。また  $A_1 < 0$  , $A_2 > 0$  である。
- ③  $0.05\,\%$ ,  $c\,\perp H$  の時の緩和は,  $\varDelta M_z = A_3\,\mathrm{e}^{-t/\tau_3}$  で表わせ,  $\tau_3 \simeq \tau_1$ ,  $A_3 < 0$  である。
- ④ 0.3%, c/Hでは, ②の $\tau_2$ が見られない。

スピンは,励起光によって $\overline{E}(2E)$ 準位に励起され, $\overline{E}$ の発光の寿命は, $8 \operatorname{msec}(4.2\mathrm{K})$ であることから, $\tau_{1,2,3}$  は基底状態( $^4A_2$ )のスピン格子緩和であろう。またc//H の場合, $^4A_2$ の  $m_z=\pm\frac{3}{2}$  間のスピンーフォノン緩和が禁止されており,低濃度(0.05 %)弱磁場下では,スピン間相互作用が弱いので長い緩和  $\tau_2$  が存在すると考えられる。この  $^4A_2$  の  $\tau_1$  ,  $\tau_2$  の 2 種類の緩和を考慮したレート方程式によって, $A_1A_2$  の符号の違いについても議論する。 また 0.05 % c  $\bot$  H では, $m_z=\pm\frac{3}{2}$  間の分離は H=300 G程度では,ほとんど 0 であるので  $\tau_2$  は 現われない。 0.3 %ではスピン間相互作用が強くなって, $\tau_2$  が  $\tau_1$  に近づくと考えられる。以上のような考察によって実験結果を consistent に解釈でき,このような結果は,SQUID により初めて得られた。

## 14. bcc 金属 (100) 表面の再構成

沢 田 稔

bcc金属、特にW(タングステン)やMo(モリブデン)では、表面付近にある原子が、結晶内部にある原子とは異なった配列を示す。即ち、再構成を引き起こすことが、低速電子線回折などの実験を通して観測されている。

このような状態を、表面原子間の力定数の変化としてとらえ、この力定数をパラメーターとして変化させたときに、表面に局在したフォノンのソフト化が、どのモードで起こるのかについて、W(100) 表面を題材にして、(100) 面を 9~21 層重ねたスラブを使って、Fasolino、Santoro、Tosatti が、かなり大がかりな計算をしているが、ここでは、表面第3層までの原子だけが実際に変位すると考え、第4層以下の原子は、結晶内部にあったときと同じ位置にあるものと考える。

## 大阪大学基礎工学部物性分野

このように簡単化した方法にもかかわらず、前者の結果が再現できることをまず確かめた。 方法が簡単であるので、第1にW(100)表面について、Fasolino、Santoro、Tosattiよ りも、もっと詳しい考察を行なった。

非整合相については、彼等とやや異なる結果を得た。次に Mo (100)表面で観測されている 非整合相が現われる条件についての詳しい検討を行なった。

## 15. 熱力学的解析によるMg 2Ge O4 高圧相転移境界の決定

塩 田 浩 平

 $\mathrm{Mg}_2\mathrm{Ge}\,\mathrm{O}_4$  のオリビン $(\alpha)$ 型 -スピネル  $(\gamma)$  型高圧相転移は、 地球内部のマントル遷移層の構造を解明する上で、大きな興味が持たれている。本研究では、この  $\alpha-\gamma$  相平衡関係を、高圧実験とは独立に、熱力学的に解明することを目的としている。

熱力学的な相平衡関係は、 $\alpha$ 、r 両相の自由エネルギー差  $\Delta G_{\mathrm{T}}^{P} = \Delta H_{\mathrm{T}}^{0} - T \Delta S_{\mathrm{T}}^{0} + \int_{0}^{P} \Delta V_{\mathrm{T}}^{P} dp$  = 0 から導かれる。  $\Delta H_{\mathrm{T}}^{0}$ ,  $\Delta S_{\mathrm{T}}^{0}$  は両相の比熱から求められるが、一般に高圧合成によって得られる試料の量はわずかであり、通常の比熱測定は困難である。本研究では、内熱型 DSC を用いて、 $20 \sim 30$  mgの試料で比熱を測定することに成功した。測定は、 $140 \, \mathrm{K} \sim 700 \, \mathrm{K}$  にわたっており、精度は $\pm 1$  %程度と評価される。また、 $\int_{0}^{P} \Delta V_{\mathrm{T}}^{P} dp$  に関しては、 $\alpha$ 、r 両相の熱膨張、圧縮率を測定し、それらの寄与をも考慮に入れた。このような解析から求めた相境界は、高圧実験から求めたものとよく似た傾向を示すが、細部に関しては若干の不一致が見られた。

この原因の1つとして、高温においてr相の陽イオン分布が若干乱れ(partial disorder)、配置のエントロピーが生じている可能性が考えられた。そこで、r相の処理を高温高圧下で行ない、その I.R. スペクトル及び単結晶のX線構造解析を行なった。その結果、わずかな disorder の可能性は残されているが、高圧実験と熱力学的解析の間に残る不一致を説明するには十分ではないと結論された。

今後,この点に関して,高圧実験において十分平衡に達していたかどうかという問題や,高 圧下での試料温度,高温下での圧力検定の問題等も,より詳しく吟味する必要があると考えら れる。