

ガスを用いた操業形式が最も有利であり、現存する熱風ラインと天然ガスラインを利用できる。(高島暢宏)

一性質一

AISI 4140 と 4340 のき裂伝ば停止靶性

(E. J. RIPLING, et al.: Metall. Trans., 13A (1982) 4, pp. 657~664)

AISI 4140 や 4130 は急激な荷重が加わる部品にしばしば用いられる。このような負荷条件下での材料の破壊じん性を知るために、手近かな測定方法としてき裂伝ば停止試験(MRL型・コンパクト試験)を採用し、上記の2鋼種の材料について、強度レベルを 965~1 240 MPa に変えて、試験温度は使用条件に即した -54~+74°C の間で、き裂伝ば停止靶性(K_a)を求めた。同時に静的破壊じん性(K_c , K_{1c})も求めた。

き裂伝ば停止試験は、厚さ 25.4 mm で、幅×長さの寸法を 150×150, 100×100 および 64×69 の3種に変えて試験した。試験値は3種の試験片においてほぼ同じ値が得られた。き裂伝ば停止靶性試験では、得られた K_a が平面歪み状態の値であるかどうかの判定基準が確立されていないが、判定条件 $B \geq 1.25 [K_a / (\sigma_{ys} + \sigma_0)]^2$: (B : 試験片厚さ, σ_{ys} : 静的引張試験における耐力, σ_0 : 207 MPa) を用いることによって判定することができた。その結果、本試験での K_a はすべて平面歪み状態の値であった。一方静的破壊じん性(K_c)は半数ほどが平面歪み状態であった。

K_a は鋼種、耐力および試験温度に依存性を示す。同一耐力レベルでは 4340 の K_a は 4140 のそれに比べて2倍の値を示した。また低目の耐力レベル材(965 MPa)と高目の耐力レベル材(1 240 MPa)とで K_a を比較すると、-53°C における 4340 材では前者が後者の2倍の値を示し、室温における 4140 材では前者が後者の3倍の値を示した。

K_a は K_c に比べて温度に対する遷移現象が著しく現われ、 K_a が下部棚から上部棚に移行するにしたがつて、これに相応して破面もへき開からディンプルに移行した。

低目の耐力レベル材で高温域の試験では K_a が高くなつてポップイン現象は見られなかつた。一方高目の耐力レベル材で低温域の試験ではポップイン現象がみられた。(重松石削)

クリープによる界面でのき裂およびキャビティの生成
(M. H. Yoo and H. TRINKAUS: Metall. Trans., 14A (1983) 4, pp. 547~561)

温度 $(0.4 \sim 0.7) T_m$ 、応力 $(10^{-4} \sim 10^{-3}) \mu (T_m)$ (融点, μ ; 横弾性係数) の条件下でクリープ変形中に形成される微小き裂およびキャビティを、主として粒界およびキャビティ表面への固溶原子の偏析と関連させて概観する。

キャビティや微小き裂は応力集中が起こるような粒界三重点、粒界棚、双晶境界や介在物の存在する幾何学的に不規則な粒界に形成される。このうち、粒界三重点および粒界介在物で起こる応力集中の大きさなどをコーブルクリープ状態および定常べき数則クリープ状態下で解析した。一般的に、応力集中の大きさは幾何学的要因

(例えば粒界すべり面の長さなど) に依存するのに対し、応力集中部の応力変化は主として界面に沿つた物質移動に依存しており、界面での拡散が固溶原子の偏析の影響を受けるように応力集中の時間変化は固溶原子の偏析の影響を受ける。応力集中は微小き裂およびキャビティの生成を増大させる。

次に熱活性化過程によらない微小き裂の生成および熱活性化過程に關係するキャビティの生成を議論した。微小き裂の生成に関してはエネルギー論および力学的立場から検討した。微小き裂の生成に対して固溶原子の偏析はエネルギー論的にみると粒界の結合エネルギーとき裂先端からの転位放出(き裂先端の局部降伏)によるエネルギー消耗と関連し、力学的にみると粒界および体拡散係数に関連していた。熱活性化過程により生成するキャビティについては、エネルギー論的立場から界面の役割、固溶原子の偏析効果を検討するとともに、力学的観点からキャビティ生成のための潜伏時間、応力効果、固溶原子の偏析効果、多成分因子効果を議論した。表面および界面への固溶原子の偏析はキャビティ生成のための臨界寸法を減少させ、キャビティ生成速度を増加させる。また粒界への偏析は粒界拡散を遅延させてクリープキャビティに対する抵抗を高めることもある(例えれば Ni 基合金における Zr および B)。

微小き裂やキャビティの実験手法として、各種の方法を検討した中から、小角中性子散乱(SANS)が解像力などの点から有望であると考えられる。(八木晃一)

一物理冶金一

AISI 310 及び 316 鋼における σ 相析出の速度論

(J. BARCIK: Metall. Trans., 14A (1983) 4, pp. 635~641)

Cr-Ni 系オーステナイトステンレス鋼における σ 相析出を速度論式により表すことを目的に、C 及び Si 量を変えた 310 鋼と Ti で安定化させた 316 鋼について、873~1 173 K の温度範囲で 1 万 h までの等温加熱を行い、 σ 相析出挙動を調べた。 σ 相の析出量は電解抽出法により定量測定を行つた。

310 鋼においては、未固溶の $M_{23}C_6$ は σ 相析出の核となり、析出を促進する。そのため、C 量の多い 310 鋼は少ないものに比べて未固溶 $M_{23}C_6$ が多く、 σ 相の析出が促進されている。また Ti を含む 316 鋼は、TiC の析出によりフェライト相が生じるため、通常の 316 鋼より σ 相の析出が早い。

特定の加熱時間における σ 相の析出速度のアレニウスプロットは直線性を示しており、この傾きから σ 相析出過程の活性化エネルギー(Q)を求めた。310 鋼の短時間加熱時の Q は粒界拡散の活性化エネルギーに、長時間加熱時の Q は体積拡散のそれに近い値を示した。このことは、 σ 相の析出は初期には粒界に、その後は粒内に析出することと対応している。Ti を含む 316 鋼の Q の値はフェライト中の Mo 及び Cr の拡散の活性化エネルギーに近い値であった。

また σ 相の析出の進行を JOHNSON-MEHL の式で整理した。同式の時間指数 n の値は、CAHN や HAM による
(以下 144 ページへ)