# КІНЕТИЧНІ ХАРАКТЕРИСТИКИ Й ОСОБЛИВОСТІ ЗАКОНУ ВІДЕМАНА–ФРАНЦА МАРТЕНСИТНОСТАРІЮЧОГО СПЛАВУ Fe–Ni–Al–Ti В РІЗНОМАНІТНИХ ФАЗОВО-СТРУКТУРНИХ СТАНАХ

А. Г. Медвідь, В. Ю. Остаф, І. Ю. Остаф Тернопільський національний педагогічний університет імені В. Гнатюка, вул. М. Кривоноса, 2, Тернопіль, 46009, Україна
(Отримано 16 червня 2005 р.; в остаточному вигляді — 2 березня 2007 р.)

Досліджено температурні залежності кінетичних характеристик (електропровідности, теплопровідности й коефіцієнта термо-ЕРС) мартенситностаріючого сплаву на залізонікелевій основі системи Fe–Ni–Al–Ti (H26ЮТ2Б) в мартенситно-аустенітних станах в інтервалі температур 4.2–1173 К. На основі експериментальних даних розраховано коефіцієнт Лоренца і проаналізовано його чутливість до фазово-структурних перетворень у таких системах. Виявлено, що титан порівняно з алюмінієм спричиняє домінуючий вплив у сплавах такого складу на їхню електронну структуру, кристалоструктурні стани при різних температурах та відповідний рівень електрофізичних і теплових характеристик. Установлено, що низькотемпературні залежності сталої Лоренца мартенситностаріючого сплаву залежно від фазово-структурного стану проявляють у ділянці температур 4.2–200 К не тільки максимум, а й мінімум. Наведено дані вимірювань із 16-ти фізичних і механічних характеристик сплаву у двох найхарактерніших фазово-структурних станах, які сформовані термічними обробленнями. Досліджуваний сплав за своїми теплофізичними характеристиками може успішно конкурувати з класичними кріоматеріялами при унікальній технологічності.

**Ключові слова:** стала Лоренца, кінетичні характеристики, мартенситно-аустенітні перетворення, старіння, сплав системи Fe–Ni–Al–Ti.

PACS number(s): 81.40.Rs, 72.15.E, 72.15.Jf

### I. ВСТУП

Дослідження температурних залежностей кінетичних характеристик (питомого електроопору, коефіцієнтів теплопровідности й термо-ЕРС) сплавів систем Fe-Ni [1,2] та Fe-Ni-Al i Fe-Ni-Ti [3] у широкому діяпазоні температур (від 4.2 до 1273 K) та розрахунки коефіцієнта Лоренца для них виявили високу чутливість та інформативність останнього до фазовоструктурних перетворень. Природно було поширити такі дослідження на сплави системи Fe-Ni-Al-Ti. Мета цієї роботи — дослідити чутливість коефіцієнта Лоренца до кристалоструктурних перетворень у сплавах системи Fe–Ni–Al–Ti та перевірити перспективність використання таких сплавів, як кріоматеріяли, що є актуальним у зв'язку з розв'язанням багатьох технічних задач, які викликані розробками електротехнічного обладнання з використанням високотемпературної надпровідности. Сплави такого складу з високим умістом нікелю (25–27%), мартенситна точка яких нижча за кімнатні температури, можуть мати складні фазово-структурні стани, які дають змогу формувати унікальні комлекси фізичних, механічних і технологічних властивостей [4–7]. Зокрема, вони характеризуються високими міцністю і пластичністю при достатній пружності в поєднанні з широким діяпазоном змін магнетних і теплофізичих властивостей.

316

## II. ОБ'ЄКТ ТА МЕТОДИ ДОСЛІДЖЕННЯ

Досліджуваний сплав Н26ЮТ2Б (26.4 мас. % Ni, 1.0% Al, 2.1% Ti, 0.16% Nb, 0.02% C, 0.024% Si, 0.002%Р, 0.001%S та решта Fe) виплавляли з хемічно чистих компонент (армко-заліза й електролітичного нікелю) у вакуумній індукційній печі. Після гомогенізації при 1423 К протягом 8 год. виливки вальцювали і з них виготовляли зразки у вигляді циліндриків діяметром 5 мм і довжиною 25 мм. Зразки піддавали нормалізаційному відпалу в очищеному аргоні при 1173 К протягом 0.5 год. і повільно охолоджували до кімнатної температури, а потім загартовували від 1273 К у воді кімнатної температури (293 К). Після такої обробки два зразки розміщували у відповідному тримачі в термостаті, де повільно переохолоджували до температури 4.2 К, а потім нагрівали до 1273 K і знов охолоджували до кімнатної температури, вимірюючи коефіцієнт термо-ЕРС, питомого електроопору й коефіцієнт теплопровідности за методикою, наведеною у праці [1]. Паралельно з виливок тієї ж плавки виготовляли зразки у вигляді пластин 110×15×2 мм для комплексного дослідження фізичних і механічних властивостей при кімнатній температурі в різноманітних фазово-структурних станах, сформованих термічними обробленнями [5,6]. За стандартними методиками на зразках цієї плавки проведено вимірювання механічних властивостей, фазовий аналіз при кімнатній температурі рентґенографічним і мікроструктурним методами у двох найхарактерніших для таких сплавів кристалоструктурних станах, а також дилатометричне й магнетометричне визначення температурних інтервалів прямого та зворотного мартенситних перетворень.

Сплав Н26ЮТ2Б містить ніобій, мікролегування яким сприятливо впливає на мікростуктуру сталей [8]. Усереднені дані дилатометричних та магнетометричних вимірювань показали, що мартенситна точка досліджуваного сплаву Н26ЮТ2Б становить 228 К, що дає змогу отримувати й вивчати цей сплав при кімнатній температурі з різноманітними об'ємними співвідношеннями мартенситу й аустеніту. Температура початку зворотного мартенситного  $\alpha \rightarrow \gamma$ перетворення при такому леґуванні дещо підвищується і становить 893 К при швидкості нагрівання загартованих зразків 5 град/хв, тоді як при роздільному леґуванні алюміній і титан знижують її. Такий вплив сумісного леґування на критичні температури Fe-Ni-сплаву, можливо, зумовлений утворенням ділянок ближнього атомного впорядкування в  $\gamma$ -твердому розчині, які стають центрами ГЦК  $\gamma'$ -фази Ni<sub>3</sub>Ti вже при гартуванні, що було зафіксовано в залізонікелевих сплавах з умістом Ti  $\geq 3\%$  [9]. Кластери  $\gamma'$ -фази Ni<sub>3</sub>(Al,Ti), утворення яких ще більше стимулюється алюмінієм, збіднюють матрицю нікелем і титаном, що і приводить до деякого підвищення температури початку як прямого мартенситного перетворення, так і зворотного.

## III. РЕЗУЛЬТАТИ ЕКСПЕРИМЕНТУ ТА ЇХ ОБГОВОРЕННЯ

Як показує зіставлення температурних залежностей кінетичних характеристик залізонікелевих сплавів, які були леґовані окремо алюмінієм і титаном [3], та досліджуваного в цій роботі сплаву з одночасним леґуванням обома цими елементами (рис. 1, рис. 2а), характер цих залежностей для цього сплаву в цілому ближчий до сплаву H27T3. Сумісне введення Al і Ti в кількості 2.44 і 2.06 ат. % у залізонікелевий мартен-аддитивну і неадекватну кожному з них зокрема дію на кінетичні характеристики. Для аустенітного стану з гранецентрованою кубічною структурою вплив легувальних компонент (як окремо, так і разом) на фізичні характеристики сплаву Fe-Ni значно сильніший порівняно з мартенситним станом. Вірогідно, це пов'язано зі щільнішим пакуванням атомів у ГЦКструктурі й сильнішим перекриттям електронних орбіталей атомів основи та домішок.

На температурних залежностях питомого електроопору, коефіцієнта теплопровідности (рис. 1) й абсолютного коефіцієнта термо-ЕРС (рис. 2a) досліджуваного сплаву проявились переважно такі самі ефекти й закономірності, які виявлені в сплаві H26T3 й описані в праці [3]. Як і у сплавах H30 [1] та H27T3 [3],  $\gamma \to \alpha$ -перетворення в досліджуваному сплаві проявляє певну двостадійність, яка виражається максимумом на кривій S(T) і особливо значним мінімумом на температурній залежности коефіцієнта Лоренца (рис. 26).



Рис. 1. Температурні залежності питомого електроопору (а) і коефіцієнта теплопровідности (б) загартованого сплаву H26ЮТ2Б при переохолодженні (1), нагріванні (2) та охолодженні до кімнатної температури (3).



Рис. 2. Температурні залежності абсолютного коефіцієнта термо-ЕРС (а) загартованого сплаву H26ЮT2Б при переохолодженні (1), нагріванні (2) та охолодженні до кімнатної температури (3) і коефіцієнта Лоренца (б) при переохолодженні (1), нагріванні (2,3,5) та охолодженні до кімнатної температури (4), розрахованого за методикою [9] на ділянках (1,2,5) та за нашою методикою — криві (3,4).

У температурній ділянці 720–970 К спостерігаємо ряд ефектів на всіх кривих (рис. 1, 2), які аналогічні до зафіксованих у залізонікелевому сплаві НЗО [1] та індифіковані як двостадійний процес зворотного мартенситного  $\alpha \rightarrow \gamma$ -перетворення. Титан сприяє інтенсивнішому протіканню другої стадії зворотного мартенситного перетворення, що супроводиться стрімкішим і значнішим збільшенням коефіцієнта Лоренца порівняно з бінарним залізонікелевим сплавом.

Слід відзначити значно менше зростання  $\rho(T)$ ,  $\lambda(T)$ і S(T) досліджуваного сплаву після завершення  $\alpha \rightarrow \gamma$ -перетворення порівняно зі сплавом Н26Ю2 [3] та менший спад цих характеристик і його зміщення в ділянку вищих температур після завершення зворотного мартенситного перетворення, що можна пояснити складнішими і тривалішими процесами старіння аустеніту.

Дослідження показують, що значення коефіцієнта Лоренца, які розраховані за методикою роботи [10], де електронний складник коефіцієнта теплопровідности визначається за формулою  $\lambda_e = 1/(\rho_0 L_0^{-1} T^{-1} + BT^2)$ (доцільність застосування якої в ділянках низьких температур для сплавів на основі заліза обґрунтована в праці [1]) і за методикою, в якій  $\lambda_e = \lambda/2$  і яка застосовна для ділянки високих температур, мають близькі значення при температурах нижче 280 К (криві 2, 3 і 5 та 1 і 4 перекриваються). Тому можна вважати доцільним розраховувати коефіцієнт Лоренца для сплавів Fe–Ni–Ti–Al, близьких за складом до досліджуваного, за методикою [10] при температурах нижче 280 К. Для бінарного залізонікелевого сплаву H30 це раціонально робити при температурах нижче 273 K.

Привертає увагу складний характер температурної залежности абсолютного коефіцієнта термо-ЕРС (рис. 2а) сплаву, який проявляється в інверсії знака при нагріванні мартенситу в трьох температурних точках близько 470, 670 і 890 К та при охолодженні аустеніту при 600 К. У п'ятьох точках значення абсолютного коефіцієнта термо-ЕРС при нагріванні й охолодженні зразків збігаються (170, 470, 675, 1000 і 1080 К), хоча за цих умов фазово-структурні стани суттєво відмінні (мартенсит і залишковий аустеніт, мартенсит після часткового старіння, інтермеметалід  $\eta$ -Ni<sub>3</sub>Ti i залишковий аустеніт, мартенсит, реверсивний аустеніт та  $\eta$ -інтерметалід; аустеніт після старіння, інтерметалід  $\gamma'$ –Ni<sub>3</sub>Ti з кубічною ґраткою), але в інтеґральному вигляді електронна струкутура, зокрема густини електронних станів на поверхні Фермі, проявляють ідентичність. Порівняно невеликі значення абсолютного коефіцієнта термо-ЕРС досліджуваного сплаву і складні зміни його знака з неґативного на додатний і навпаки при температурах, вищих від кімнатної, можна пояснити, виходячи з моделі зміни зонної структури бінарних сплавів перехідних металів [6].

Оскільки досліджуваний сплав може перебувати в складних фазово-структурних станах і його фізичні й механічні властивості можуть змінюватися в широких межах і особливо різко в ділянці низьких температур, то ми провели ретельне дослідження температурних залежностей електрофізичних ( $\rho$ , S) і теплових ( $\lambda$ ) характеристик і коефіцієнта Лоренца в ділянці температур 4.2–200 К у двох відмінних структурних станах. Перший стан формувався гартуванням з однорідного аустенітного стану від температури 1273 К у воді кімнатної температури з наступним переохолодженням у рідкому азоті (77 К). У цьому стані, згідно з магнетометричними, рентґеноструктурними й металографічними даними [7] і нашими контрольними вимірюваннями, структура сплаву складалась із 86% пластинчато-ґлобулярного мартенситу (а-фази з ОЦК-ґраткою) і 14% залишкового аустеніту. Середні розміри кристаликів мартенситу й зерен залишкового аустеніту становили близько одного мікрона. У такому стані при кімнатній температурі сплав характеризується таким комплексом механічних і фізичних властивостей: твердість  $\mathrm{HV}=330~\mathrm{M\Pi a};$  межа міцности  $\sigma_B=750~\mathrm{M\Pi a};$  межа плинности  $\sigma_{0.2} = 250$  МПа; відносне звуження  $\psi~=~35\%;$ відносне видовження  $\delta~=~18\%;$ питомий електричний опір  $\rho = 5.804 \cdot 10^{-7}$  Ом·м, коефіцієнт термо-ЕРС у парі з міддю S = 1.798 мкВ/К, густина  $d = 7.807 \cdot 10^3$ кг/м<sup>3</sup>, коефіцієнт теплопровідности  $\lambda = 70 \; \mathrm{Br}/(\mathrm{M}{\cdot}\mathrm{K})$ , коерцитивна сила  $H_c = 11.5{\cdot}10^3 \; \mathrm{A/m}$ (145 Е), модуль ЮнґаE=146ГПа, термопружний коефіцієнт  $e_T = -4.1 \cdot 10^{-4} \mathrm{K}^{-1}$ , коефіцієнт Лоренца  $L = 2.4 \cdot 10^{-8} \mathbf{\bar{B}}^2 / \mathbf{K}^2.$ 

Другий високодисперсний аустенітно-мартенситний фазово-структурний стан, який забезпечує оптимальний комплекс фізико-механічних властивостей — високу міцність і твердість при достатній пластичності та пружності [4-6], формувався такими послідовними операціями: 1) відпал однорідного аустеніту при 923 К протягом 5 год., який супроводиться його розпадом з утворенням часточок  $\gamma'$ -фази (Ni<sub>3</sub>(Al,Ti), ГЦК) розмірами близько 100 Å і збідненням твердого розчину Ni, Ti, Al; 2) охолодження до температури 77 К, що супроводиться утворенням мартенситу; 3) відпуск мартенситу при температурі 823 К протягом 1 год., при якому відбувається старіння мартенситу з виділенням частинок  $\eta$ -фази (Ni<sub>3</sub>Ti, ГЩП) розмірами близько 50–100 Å та зворотне мартенситне перетворення  $\alpha \to \gamma - 3$  утворенням фазово накле-паного аустеніту  $\gamma''$ , який має високу густину дислокацій і розміри зерен близько 500 Å. Внаслідок такої обробки формується високодисперсна структура, що складається з  $\alpha + \gamma + \eta + \gamma' + \gamma''$ -фаз. Об'ємне співвідношення основних фазових складників сплаву в цьому стані, як показали рентґеноструктурні й магнетометричні вимірювання, становило близько  $62\% \alpha$ -фази,  $22\% \gamma''$ -фази і  $15\% \gamma$ -фази. У такому мартенситно-аустенітному стані сплав характеризується при кімнатній температурі таким комплексом механічних і фізичних властивостей при кімнатній температурі: твердість HV = 590 МПа, межа міцности  $\sigma_B = 1962$  МПа, межа плинности  $\sigma_{0.2} = 1805$  МПа, відносне видовження  $\delta = 12\%$ , відносне звуження  $\psi =$ 40%, критичний коефіцієнт інтенсивности напруг при вершині тріщини  $K_1 = 88 \text{ M}\Pi a \cdot M^{1/2}$ , питома поверхнева енергія руйнування  $a_H = 800 \text{ KДж} \cdot \text{м}^2$ , кількість циклів до руйнування при знакозмінному навантаженні 450 МПа N =10<sup>6</sup>, питомий електричний опір  $\rho = 5.46 \cdot 10^{-7}$  Ом·м, коефіцієнт термо-ЕРС у парі з міддю S = 9.63 мкВ/К, густина  $d = 7.87 \cdot 10^3 \text{ кг/m}^3$ , коефіцієнт теплопровідности  $\lambda = 60 \text{ Вг/(м·K)}$ , коефіцієнт теплопровідности  $\lambda = 60 \text{ Вг/(м·K)}$ , коефіцієнт теплопровідности  $\lambda = 60 \text{ Вг/(м·K)}$ , коефіцієнт теллопровідности  $\lambda = 60 \text{ Вг/(м·K)}$ , коефіцієнт теплопровідности  $\lambda = 11.15 \cdot 10^3 \text{ А/м}$  (140 Е), модуль Юнґа Е = 178 ГПа, термопружний коефіцієнт  $e_T = -3.0 \cdot 10^{-4} \text{ K}^{-1}$ , коефіцієнт Лоренца  $L = 2.8 \cdot 10^{-8} \text{ В}^2/\text{K}^2$ .



Рис. 3. Низькотемпературні особливості кінетичних характеристик (питомого електроопору - а, коефіцієнта теплопровідности — б, абсолютного коефіцієнта термо-ЕРС в і коефіцієнта Лоренца — г сплаву Н26ЮТ2Б в мартенситному стані (1) і високодисперсному багатофазному переважно аустенітно-мартенситному стані (2).

Температурні залежності питомого електроопору, коефіцієнтів теплопровідности, абсолютної термо-ЕРС і Лоренца досліджуваного сплаву в різних структурних станах після обробки за режимами 1 і 2, як видно з рис. За–г, виявляють у ділянці низьких температур (4.2–200 K) суттєві відмінності та відхилення від монотонности. Зразки, які були оброблені за першим способом (на рис. 3 криві для першого і другого структурних станів позначені символами 1 і 2), проявляють більші електроопір і теплопровідність та менший коефіцієнт абсолютної термо-ЕРС порівняно з другим станом. Коефіцієнт Лоренца ( $L = \lambda_e \cdot \rho/T$ ), який розраховано на основі вимірювань теплопровідности й електропровідности за методикою [9], не тільки зростає з підвищенням температури від 4.2 до 50 К (структурний стан 1, рис. 3г), але може також зменшуватися, проходячи через мінімум при температурах, близьких до 50 К (стан 2). Максимум коефіцієнта Лоренца в ділянці температури 50 К, як і його природа, пов'язані з різким підвищенням коефіцієнта теплопровідности. Аналогічно підвищення коефіцієнта теплопровідности властиве і для чистого заліза [12], у якому він зростає майже в 6 разів при підвищенні температури від 4.2 до 50 К. Суттєві відмінності температурних залежностей коефіцієнта Лоренца для досліджуваного сплаву в двох структурних станах, які проявляються у вигляді максимуму для першого стану й мінімуму для другого, демонструють високу кристалоструктурну чутливість цієї характеристики. Появу максимуму на L(T) при обробці сплаву за способом 1 можна обґрунтувати, згідно з теоретичною моделлю [10], непружним розсіюванням електронів атомами домішок, яке зводиться до виникнення квазілокальних коливань та інтерференції між розсіюванням на деформованому спектрі й на домішкових йонах. Залежно від концентрації домішок, різниці мас домішковго й основного йонів та від зміни амплітуди розсіювання електронів коефіцієнт Лоренца може як зростати, так і зменшуватися.

При обробці сплаву за схемою 2 відбувається збіднення твердого розчину Ni, Ti, Al за рахунок виділення  $\eta$ - і  $\gamma'$ -фаз, що дає підстави припустити суттєвий вплив цих атомів на фононний спектр заліза в таких сплавах. Збіднення матриці на основі заліза розчиненими домішками зменшує кулонівське розсіювання електронів, і відповідно електропровідність сплаву зростає порівняно з першим станом ( $\rho_1 < \rho_2$ ). З іншого боку, при дуже низьких температурах довжина хвилі фононів може бути співрозмірною з величиною зерен інтерметалідних  $\eta$ - і  $\gamma'$ -фаз, а можливо, ще дисперснішних інтерметалідів і карбіду ніобію (Ni<sub>3</sub>Nb, NbC), розмірами близько 50–100 Å, тому суттєвим стає розсіювання фононів. Оскільки фононний складник теплопровідности  $\lambda_{\Phi}$  перевищує електронний складник  $\lambda_e$  ( $\lambda_{\Phi} > \lambda_e$ ), то ефект зменшення фононного складника теплопровідности перекриває збільшення  $\lambda_e$  за рахунок зменшення розсіювання електронів. Отже, внаслідок структурних особливостей теплопровідність сплаву в стані 2 дещо знизилась порівняно зі станом 1, а електропровідність підвищилась (рис. 3а, б). Цей ефект має принципово важливе значення, оскільки свідчить про можливість змінами структури в широких межах регулювати співвідношення електрофізичних і теплофізичних властивостей сплавів такого складу. При цьому структурні відмінності сплаву найбільш суттєво відобразилися на величині коефіцієнта Лоренца, який при 50 К відрізняється майже на 200%, тоді як питомий електроопір відрізняється лише на 12%, а теплопровідність — на 80%.

Отже, складний характер відхилень функції Лоренца досліджуваного сплаву від стандартного значення ( $L_0 = 2.445 \cdot 10^{-8} \text{ B}^2/\text{K}^2$ ) свідчить про значні зміни механізмів температурної залежности непружного розсіювання *s*-електронів, а саме: домішковими ато-

мами; електрон-фононного, електрон-електронного та на статичних неоднорідностях (дефектах структури, магнетних неоднорідностях, ділянках атомного впорядкування, концентраційних розшарування, сеґрегаціях атомів, мікровиділенням вторинних фаз тощо). Коректно оцінити вплив кожного з цих факторів окремо як теоретично, так і експериментально методами сучасної фізики металів практично поки що неможливо. Тому прецизійне вивчення кінетичних характеристик складних сплавів і побудова температурних залежностей коефіцієнта Лоренца в ділянці низьких температур може дати важливу й надійну інформацію про стан невеликих кількостей домішкових атомів усього порядку  $10^{-10}$ %, як це показано теоретичними розрахунками автора праці [11], а також щодо виділень мікроділянок розмірами близько 50–100 Å. Дані наших досліджень це підтверджують певною мірою, бо зміна стану атомів унаслідок виділення інтерметалідних фаз у кількості об'ємного вмісту близько 1% змінює число Лоренца більш ніж на 100% при зміні вмісту леґуючих елементів у матричних фазах на соті долі відсотка. Такі концентраційні та структурні зміни безпосередніми спектральними та структурними методами ідентифікувати практично дуже важко, тому розширення теоретичних й експериментальних робіт (зокрема на монокристалічних зразках) в плані розвитку такого методу аналізу кристалоструктурних особливостей металевих систем нам видається досить перспективним.

Наявність даних про температурні залежності питомого електроопору, коефіцієнтів теплопровідности і термо-ЕРС, які отримані на одних і тих самих зразках, дає змогу, по-перше, коректно вибрати надійні методи неруйнівного контролю фазово-структурних станів такого складу і, по-друге — оцінити залежність даних властивостей від об'ємного вмісту фаз у двофазних мартенситно–аустенітних станах сплавів. Слід зауважити, що досліджуваний мартенситностаріючий сплав за своїми теплофізичними властивостями може успішно конкурувати з кращими класичними матеріялами для кріогенного обладнання [12]. У певних структурних станах, які сформовані термічною обробкою, такий сплав може мати при низьких температурах хороші електрофізичні властивості й малу теплопровідність та навпаки. При цьому, крім широкого спектра різноманітних співвідношень фізичних і механічних властивостей сплавів такого складу, слід відзначити їхню цікаву технологічність [4]. В аустенітному стані вони мають дуже високу пластичність, що дає змогу виготовляти з них деталі різноманітної складної конфіґурації шляхом штампування і глибокого витягування, а після відповідної обробки на мартенситно-аустенітний стан при мінімальній формозміні вироби набувають механічних властивостей, які притаманні інструментальним сталям.

### **IV. ВИСНОВКИ**

1. При сумісному леґуванні залізонікелевих сплавів ( $\sim$ 27 ат. % Ni) алюмінієм і титаном ( $\sim$ 2 ат. %) переважаючий вплив на кінетичні характеристики і їхні температурні залежності виявляє титан.

2. Алюміній і титан при сумісному, як і роздільному леґуванні Fe–Ni-сплавів, суттєво не вплинули на кінетику прямого і зворотного мартенситних перетворень та характер ефектів, які викликають ці перетворення на температурних залежностях  $\rho(T)$ ,  $\lambda(T)$ , S(T), L(T).

3. Температурні залежності коефіцієнта Лоренца виявили більшу інформативність щодо фазовоструктурних змін у досліджуваному складно леґованому сплаві порівняно з окремо взятими температурними залежностями коефіцієнта теплопровідности, абсолютної термо-ЕРС і питомого електроопору. На кривих L(T) сплаву в ділянці низьких температур (~50 K) залежно від структурного стану спостерігаємо не тільки максимум, але й мінімум. Прецизійне системне експериментальне й теоретичне вивчення відхилень від закону Відемана–Франца в ділянці низьких температур може стати основою одного з нових високоінформативних методів аналізу малих змін хемічного складу і структури сплавів.

- [1] А. Г. Медвідь, Журн. фіз. досл. 8, 187 (2004).
- [2] А. Г. Медвідь, Термоелектрика №1, 25 (2004).
- [3] А. Г. Медвідь, Журн. фіз. досл. 10, 234 (2006).
- [4] В. Г. Горбач, И. В. Сидорук, Е. А. Измайлов, Металловед. терм. обраб. металлов № 8, 9 (1988).
- [5] А. И. Медведь, В. Г. Горбач, Металлофиз. нов. технол. 19, 67 (1997).
- [6] А. И. Медведь, Металлофиз. нов. технол. 23, 205 (2001).
- [7] В. Г. Горбач, В. В. Козяткин, В. В. Кокорин, Ю. И. Самсонов, К. В. Чуистов, Металлофиз. 63, 67

(1976).

- [8] І. Гладкий, С. Дяченко, В. Тарабанова, Машинознавство №11, 58 (1999).
- [9] Е. З. Винтайкин, В. Б. Дмитриев, К. В. Удовенко, Физ. мет. металлов. 4, 127 (1978).
- [10] А. Миснар, Теплопроводность твердых тел, жидкостей, газов и их композиций. (Мир, Москва, 1968).
- [11] А. М. Ермолаев, Физ. мет. металлов. 5, 813 (1967).
- [12] Справочник по физико-техническим основам криотехники, под ред. М. П. Малова, 3-е изд. (Энергоатомиздат, Москва, 1985).

## KINETIC CHARACTERISTICS AND FEATURES OF PRINCIPLE OF WIEDEMANN–FRANZ MARAGING STEEL Fe–Ni–Al–Ti IN VARIOUS PHASE-STRUCTURE STATES

A. G. Medvid', V. U. Ostaf, I. U. Ostaf V. Gnatyuk Ternopil State Pedagogical University, 12 M. Kryvonosa St., Ternopil, 46009, Ukraine

The temperature dependence of kinetic characteristics (such as electrical conductivity, thermal conductivity and coefficient of thermoelectromotive force) of maraging steel on the iron-nickel base of the Fe–Ni–Al–Ti system (N26YT2B) in martensite-austenite states in the temperature range of 4.2–1173 K is investigated. The Lorentz factor is calculated on the basis of the experimental data and its sensitivity to phase-structure transformations was analysed in such a class of alloys. It was found out that titanium in comparison whith aluminium exerts a predominant influence on such alloys as regards their electronic structure, crystal-structural states at various temperatures and the corresponding values of electrophysical and thermal characteristics. It appears that low-temperature dependences of Lorentz factor from the phase-structure state of the maraging steel shows of the temperature of 4.2–200 K not only the maximum but also the minimum. The data about a set of 16 physical and mechanical properties of the alloy in two most typical phase-structure states formed by thermal treatments is given. The tested alloy with its thermo-physical properties can successfully compete with classic cryogenic materials for all that with its unique adaptability to manufacture.