#### Tadeusz BOHDAL

POLITECHNIKA KOSZALIŃSKA, KATEDRA TECHNIKI CIEPLNEJ I CHŁODNICTWA

# Badanie rozwoju i zaniku wrzenia czynnika chłodniczego w kanale

Prof. dr hab. inż. Tadeusz BOHDAL

Absolwent Wyższej Szkoły Inżynierskiej w Koszalinie. Stopień naukowy doktora i doktora habilitowanego uzyskał w dyscyplinie budowa i eksploatacja maszyn, specjalność technika cieplna i chłodnicza. Tytuł profesora uzyskał w 2007 roku w zakresie nauk technicznych. Jest kierownikiem Katedry Techniki Cieplnej i Chłodnictwa na Wydziale Mechanicznym. Główne zainteresowania naukowe to wymiana ciepła i pędu podczas przemian fazowych czynników chłodniczych oraz niestabilności im towarzyszące.



e-mail: tadeusz.bohdal@tu.koszalin.pl

#### Streszczenie

Przeprowadzono badania eksperymentalne rozwoju i zaniku wrzenia pęcherzykowego proekologicznych czynników chłodniczych w kanale rurowym. Procesom tym towarzyszy zjawisko zerowego kryzysu wrzenia związane z histerczą aktywizacji zarodków. Potwierdzono, że rozwój i zanik wrzenia wykazuje własności falowe. Rozwój wrzenia następuje w postaci tzw. frontu wrzenia, który przemieszcza się przeciwnie do kierunku przepływu z prędkością zależną od przegrzania cieczy przy ogrzewanej ściance. Analogicznie zanik wrzenia sukcesywnie postępuje zgodnie z kierunkiem przepływu czynnika. Badania potwierdziły występowanie histerczy rozwoju i zaniku wrzenia pęcherzykowego w kanale.

Słowa kluczowe: chłodnictwo, przemiany fazowe, niestabilności.

# Investigations of development and decay of boiling of the refrigerant in a channel

#### Abstract

Experimental investigations of development and decay of bubbly boiling of environment-friendly refrigerants in a tubular channel were performed. These processes are accompanied by the zero boiling crisis phenomenon connected with the nuclei activation hysteresis. It was confirmed that the development and decay of boiling have wave properties. The development of boiling occurs in the form of the so-called boiling front which shifts in the direction opposite to the flow direction with the speed dependent on the wall superheat. The decay of boiling progresses successively in compliance with the refrigerant flow direction. The tests confirmed the occurrence of development and decay hysteresis of bubbly boiling in the channel. In the description including the wave effect, there was taken into account the pressure change impulse  $v_p$  and boiling front  $v_t$  translocation velocity. These velocities depend on the refrigerant spore filling  $\Phi$  in a channel . Besides, bubble boiling in flow has a very important employment aspect. Such phenomena occur not only in evaporators of cooling devices, but also in other energy systems. Under dynamic conditions some changes of parameters can cause negative exploitation qualities characterised by instability of machines and motors.

Keywords: refrigeration, phase transition, instabilities.

#### 1. Wstęp

Istotnym problemem przy projektowaniu parowników jest określenie obszarów objętych procesem wrzenia czynnika chłodniczego. Jest to ważne nie tylko ze względu na intensywność wymiany ciepła, ale również ze względu na opory przepływu i stabilność pracy całej instalacji chłodniczej. Jak wykazują liczne badania eksperymentalne jednoznaczne określenie punktu początku i zakończenia wrzenia w kanale jest zagadnieniem złożonym i wymaga szerszego spojrzenia i udoskonalenia opisu [5]. Wrzenie w przepływie rozpoczyna się (podobnie jak wrzenie w objętości) w chwili, gdy przegrzanie cieczy w pobliżu ścianki będzie dostatecznie duże. Podobnie zakończenie procesu wrzenia nastąpi, gdy przegrzanie cieczy przy ściance będzie mniejsze od wartości krytycznej. Powyższe oznacza, że aby zainicjować proces wrzenia należy uzyskać dostatecznie duże przegrzanie zarodków pary

i pobudzić je do produkcji pęcherzyków parowych. Należy przekroczyć tak zwany próg aktywności zarodka. Aktywizacja i dezaktywizacja zarodków parowych na ogrzewanej ściance nie następuje przy tym samym przegrzaniu, lecz z pewnym opóźnieniem. Zjawisko to nosi nazwę histerezy nukleacji i jest przyczyną występowania zerowego kryzysu wrzenia, podczas którego następuje zamiana mechanizmu konwekcyjnej wymiany ciepła w układzie jednofazowym cieczy na wrzenie pęcherzykowe [6]. Towarzyszy temu gwałtowny spadek temperatury powierzchni wymiany ciepła, przy zachowaniu niezmienionej temperatury płynu w dalszej odległości od ścianki oraz przy zachowaniu stałej wielkości gęstości strumienia ciepła. Zanik wrzenia przebiega łagodnie. Wraz ze zmniejszaniem się temperatury ogrzewanej powierzchni następuje sukcesywne ograniczanie generacji pęcherzyków parowych. Zjawisko to nosi nazwę histerezy wymiany ciepła, której towarzyszy histereza oporów przepływu.

Przeprowadzone w ostatnich latach badania wykazują, że ośrodki dwufazowe wykazują interesujące własności falowe [2, 4, 7, 8, 9]. Wywierają one również wpływ na proces wrzenia, a szczególnie na jego rozpoczęcie, rozwój, zanikanie i zakończenie. Jest to szczególnie istotne w przypadku wystąpienia zerowego kryzysu wrzenia. Obecnie powstały warunki szerszego niż dotychczas wprowadzenia komputerowych systemów rejestracji i przetwarzania danych pomiarowych [1, 3], co pozwala niewątpliwie na lepsze rozpoznanie zjawisk towarzyszących procesowi wrzenia pęcherzykowego w przepływie.

#### 2. Początek wrzenia w kanale

W pracy [3] przeprowadzono szczegółową analizę określania początku wrzenia w kanale rurowym opartą na podstawie badań eksperymentalnych różnych autorów. W analizie założono, że wrzenie pęcherzykowe rozpoczyna się w kanale rurowym jako wrzenie powierzchniowe (przechłodzone). Oznacza to, że temperatura  $T_F$  przepływającej w rdzeniu przepływu cieczy jest niższa od temperatury nasycenia  $T_s$ , której wartość wynika z aktualnego ciśnienia *p*. Istnieje zatem lokalne niedogrzanie cieczy do temperatury nasycenia wynoszące  $\Delta T_n$ . Stwierdzono, że inicjacja procesu wrzenia powierzchniowego zależy od wielkości niedogrzania cieczy  $\Delta T_n$  w rdzeniu przepływu i od przegrzania cieczy przy ściance kanału  $\Delta T_w$ . Wprowadzono nowe pojęcie bezwymiarowego współczynnika *B* zdefiniowanego związkiem

$$B = \frac{\Delta T_w}{\Delta T_v},\tag{1}$$

gdzie:  $\Delta T_w = T_w - T_s$ ,  $\Delta T_n = T_s - T_F$ 

Wykonano obliczenia bezwymiarowego współczynnika B opisanego wzorem (1) oddzielnie dla wyników badań uzyskanych przy quasistatycznym wzroście gęstości strumienia ciepła q (oznaczono go symbolem B1) oraz dla wyników badań uzyskanych przy quasistatycznym obniżaniu gęstości strumienia ciepła q (symbol B2). Uzyskane wyniki obliczeń wykazały przydatność kryterium (1) do wyznaczania początku wrzenia pęcherzykowego (PPWP) w kanale z tym, że uzyskano dwie różne wartości współczynnika B. Jeżeli qusistatycznie zwiększano gęstość strumienia ciepła q doprowadzanego do ścianki kanału to wartość współczynnika B1 oscylowała wokół stałej wartości (np. dla czynnika R123  $B1 = 4,2 \pm 30\%$ ). Natomiast przy obniżaniu wielkości q wartość B2 była niższa (np. dla czynnika R123 B2 wynosił  $3,2 \pm 20\%$ ). Wprowadzono, zatem nowe pojęcia górnej i dolnej wartości bezwymiarowego współczynnika B określonego równaniem (1). Istnienie górnej i dolnej wartości współczynnika B można wyjaśnić opóźnieniem termicznym generacji pęcherzyków

parowych i wpływem zjawiska zerowego kryzysu wrzenia. Rozpoczęcie procesu wrzenia w kanale wymaga, zatem spełnienia warunku dodatkowej nadwyżki temperatury ścianki kanału inicjującej ten proces. Wpływem zerowego kryzysu wrzenia można tłumaczyć także większy rozrzut uzyskanych wartości *B1* (±30%) ze względu na obszar równowagi metastabilnej układu. W tym przypadku położenie punktu (*PPWP*) zależy każdorazowo od tego jak daleko udało się przegrzać ciecz w laminarnej podwarstwie przyściennej przed rozpoczęciem procesu wrzenia. Przy obniżaniu gęstości strumienia ciepła *q* nie obserwuje się tego typu niestabilności a stąd wartość *B2* obarczona jest mniejszym rozrzutem (±20%).

Przeprowadzona w pracy [3] analiza początku i zakończenia wrzenia w kanale została wykonana w sposób klasyczny, to znaczy dotyczyła określonego przekroju poprzecznego kanału. Pozwoliła na określenie kryterium, które umożliwia wyznaczyć parametry, przy których rozpocznie się lub zakończy wrzenie w określonym przekroju poprzecznym kanału rurowego. W pracy [6] wykazano falowy charakter zerowego kryzysu wrzenia. Mając powyższe na uwadze przeprowadzono dalsze badania eksperymentalne potwierdzające falowy charakter rozpoczęcia i zakończenia wrzenia czynnika chłodniczego w kanale rurowym.

#### 3. Badania eksperymentalne

Celem badań eksperymentalnych było jakościowe i ilościowe potwierdzenie możliwości zachodzenia rozwoju i zaniku wrzenia pęcherzykowego w ogrzewanym kanale w granicach pętli histerezy wymiany ciepła i oporów przepływu. Badania eksperymentalne przeprowadzono na stanowisku pomiarowym, którego schemat ideowy przedstawiono na rys. 1.



- Rys. 1. Schemat ideowy stanowiska badawczego; 1- poziomy odcinek pomiarowy z oprzyrządowaniem, 2- pionowy odcinek pomiarowy z oprzyrządowaniem, 3- skraplacz, 4- zbiornik chłodziwa, 5- zbiornik czynnika chłodniczego, 6- zbiornik pomiarowy, 7- dochładzacz, 8- pompa, 9- filtr, 10- rotametr, 11- podgrzewacz wstępny, 12- przewód wyrównawczy ciśnienia, 13- mieszadło, 14- element grzejny, 15- przepływomierz elektroniczny typu *Sonoflo*, 16- elektroniczny przetwornik różnicy ciśnienia, 17- komputer, współpracujący z przetwornik różnicy ciśnienia, W watomierz, A autotransformator, PUChł- pomocnicze urządzenie chłodnicze, PCZ- przepływomierz czynnika chłodniczego, TK- termometr kontaktowy, TZR termostatyczny zawór rozpręźny, KT, KP, KΔP komputerowe przetwornik sygnału temperatury, ciśnienia i spadku ciśnienia,
- Fig. 1. A schematic diagram of the test facility; 1- horizontal test section with instrumentation, 2- vertical test section with instrumentation, 3- condenser, 4- coolant vessel, 5- refrigerant vessel, 6- measuring vessel, 7- subcooler, 8- pump, 9- filter, 10- rotameter, 11- preheater, 12- pressure equalising pipe, 13- stirrer, 14- heating element, 15- electronic flow meter of *Sonoflo* type, 16- electronic pressure difference transducer, 17- computer connected to transducers for measurements of temperature, pressure and pressure difference, Δp- pressure difference measurement, W- watt meter, A- autotransformer, PUChI- auxiliary refrigeration unit, PCZ - refrigerant flow rate meter, TZR – thermostatic expansion valve, TK- contact thermometer, KT- temperature transducer interface, KP- pressure transducer interface, KΔp- pressure difference transducer interface, K- computer with accessories

Badania eksperymentalne dotyczyły rozwoju i zaniku wrzenia pęcherzykowego w przepływie oraz towarzyszących im zjawisk. W badaniach eksperymentalnych stworzono warunki do rozpoznania i opisu tych zjawisk. Rozwój i zanik wrzenia w kanale wywoływano drogą zmiany ciśnienia o wartość Δp. Dotychczas praktykowane sposoby quasistatycznego oddziaływania na zmiany parametrów układu (najczęściej opisywane w literaturze) zastąpiono oddziaływaniem o charakterze dynamicznym. Na stanowisku istniała możliwość prowadzenia obserwacji zjawisk w procesie rozwoju i zaniku wrzenia (rys. 2).



Rys. 2. Wyniki obserwacji rozwoju wrzenia pęcherzykowego na wypływie czynnika R123 z kanału poziomego:
Fig. 2. Visualization of development of bubbly boiling at the refrigerant

3. 2.	visualization of development of bubbly bonning at the remigerant
	R123 outflow from a horizontal channel:
	a) $(w\rho) = 448 \text{ kg/m}^2/\text{s}, q = 6.5 \text{ kW/m}^2, T_F = 28.0 \text{ °C}, \Delta p = 0.015 \text{ MPa};$
	b) $(w\rho) = 455 \text{ kg/m}^2/\text{s}, q = 10.5 \text{ kW/m}^2, T_F = 33.5 \text{ °C}, \Delta p = 0.100 \text{ MPa};$
	c) $(w\rho) = 526 \text{ kg/m}^2/\text{s}, q = 9,7 \text{ kW/m}^2, T_F = 41,9 \text{ °C}, \Delta p = 0,039 \text{ MPa};$
	d) $(w\rho) = 575 \text{ kg/m}^2/\text{s}, q = 12,7 \text{ kW/m}^2, T_F = 41,4 \text{ °C}, \Delta p = 0,022 \text{ MPa}$

#### 4. Badanie rozwoju wrzenia w kanale

Przed rozpoczęciem wrzenia w kanale parametry czynnika dobierano tak, aby w kanale (pionowym lub poziomym) występował przepływ cieczy przechłodzonej o kilka kelwinów w odniesieniu do temperatury nasycenia. Gęstość strumienia ciepła doprowadzanego do ścianki kanału oraz gęstość strumienia masy czynnika w kanale były zbliżone do wartości, przy których następuje rozwój wrzenia pęcherzykowego w kanale. Następnie obniżano ciśnienie do takiej wartości, aby wywołać chwilowe, ale dostateczne duże przegrzanie cieczy w kanale umożliwiające rozwój procesu wrzenia. Impuls obniżonego ciśnienia wywołany za odcinkiem pomiarowym przemieszczał się w kierunku przeciwnym do przepływu cieczy i powodował rozwój wrzenia w kanale. Powstające pęcherzyki pary odrywały się sukcesywnie od ogrzewanej ścianki i przemieszczały w głąb rdzenia przepływu tworząc mieszaninę dwufazową. Spadkowi ciśnienia w kanale (przy stałej wartości gęstości strumienia ciepła doprowadzanego do ścianki kanału i gęstości masy w kanale) i rozwojowi procesu wrzenia towarzyszyło obniżenie temperatury ścianki. Było ono wynikiem wzrostu intensywności wymiany ciepła wywołanej powstawaniem pęcherzyków pary na ogrzewanej powierzchni.

W podobny sposób wykonano badania w warunkach, gdy do odcinka pomiarowego dopływała mieszanina dwufazowa o strukturze pęcherzykowej i temperaturze nasycenia. Przed rozpoczęciem pomiarów zwiększano quasistatycznie strumień ciepła doprowadzany do ścianki kanału, nie wywołując wrzenia powierzchniowego w kanale. Wrzenie pęcherzykowe występowało tylko w rdzeniu przepływu. Następnie obniżano ciśnienie czynnika w kanale, wywołując rozwój wrzenia powierzchniowego. Uzyskano podobne efekty, jak dla rozwoju wrzenia w cieczy.

Przemieszczanie się impulsu obniżonego ciśnienia i temperatury ścianki miało charakter falowy. Prędkość fali ciśnieniowej  $v_p$ i temperaturowej  $v_T$  określano na podstawie analizy zmiany ciśnienia i temperatury w czasie wzdłuż długości kanału. Przykłady wyznaczania prędkości  $v_p$  i  $v_T$  przedstawiono na rys. 3 i 4. Wykre-

sy dotyczą tego samego pomiaru, przy czym na kolejnych wykresach pokazano przebieg zjawiska w mniejszym przedziale czasu. Rys. 3 przedstawia zmianę ciśnienia na dopływie i wypływie czynnika z kanału pomiarowego a rys. 4. zmianę temperatury w pięciu przekrojach pomiarowych wzdłuż długości kanału. Na podstawie rys. 3 stwierdzono, że czas przepływu impulsu obniżonego ciśnienia jest ograniczony i w tym przypadku wynosi około 15 milisekund na długości 0,9 m (odległość umieszczenia czujników pomiaru ciśnienia). Oznacza to, że prędkość przemieszczenia się zaburzenia wywołującego proces wrzenia wynosi około  $v_p = 60$  m/s. Nie oznacza to jednak, że front wrzenia przemieszczał się z taką prędkością (była ona mniejsza). Wskazują na to zmiany temperatury wzdłuż długości kanału pomiarowego (rys. 4). Rozmieszczone wzdłuż ogrzewanego kanału czujniki termoelektryczne zarejestrowały przemieszczanie się "zmian" temperatury ścianki na długości 0,5 m w czasie około 170 milisekund. Prędkość przemieszczania się frontu wrzenia określana prędkością zmiany temperatury ścianki  $v_T$  wynosiła, więc około  $v_T = 2.9$  m/s.

Rysunek 5 przedstawia zmianę w czasie lokalnego przegrzania cieczy na ściance kanału w dwóch przekrojach pomiarowych. Na jego podstawie można stwierdzić, że warunkiem rozpoczęcia wrzenia powierzchniowego jest przekroczenie krytycznego progu wartości przegrzania cieczy czynnika na ogrzewanej ściance kanału  $\Delta T_{kr}$ . Po zainicjowaniu, rozpoczęty proces wrzenia, przebiega w sposób ciągły przy znacznie mniejszych wartościach przegrzania.



Rys. 3. Zmiany ciśnienia p podczas rozwoju wrzenia pęcherzykowego w kanale;
czynnik R123, q = 13,85 kW/m<sup>2</sup>; (wρ) = 445 kg/m<sup>2</sup>s; Φ = 0,005; Δt<sub>p</sub> - czas przemieszczania się impulsu ciśnienia wywołującego rozwój wrzenia
Fig. 3. Pressure changes p during development of bubbly boiling in a channel;

Fig. 3. Pressure changes *p* during development of bubbly boiling in a channel; refrigerant R123,  $q = 13.85 \text{ kW/m}^2$ ;  $(w\rho) = 445 \text{ kg/m}^2$ s;  $\Phi = 0.005$ ;  $\Delta t_p$ -displacement time of the pressure impulse producing development of boiling

W wyniku przeprowadzonych pomiarów stwierdzono, że prędkość  $v_p$  przemieszczania się impulsu obniżonego ciśnienia  $\Delta p$ wywołującego rozwój wrzenia w kanale zależała przede wszystkim od stopnia zapełnienia  $\Phi$  czynnika chłodniczego. Przy zerowych wartościach stopnia zapełnienia  $\Phi$  prędkość  $v_p$  była rzędu około 200 m/s. Wraz ze wzrostem  $\Phi$  prędkość gwałtownie malała do wartości kilkunastu metrów na sekundę dla  $\Phi = 0,4 \div 0,5$ .



Rys. 4. Zmiany temperatury czynnika i ścianki kanału  $T_w$  podczas rozwoju wrzenia pęcherzykowego w kanale; czynnik R123; q = 13,85 kW/m<sup>2</sup>;  $(w\rho) = 445$  kg/m<sup>2</sup>s;  $\Phi = 0,005$ ;  $\Delta t_T$  czas przemieszczania się frontu wrzenia

Fig. 4. Changes of refrigerant temperature and channel wall  $T_w$  during development of bubbly boiling in a channel; refrigerant R123; q = 13.85 kW/m<sup>2</sup>;  $(w\rho) = 445$  kg/m<sup>2</sup>s;  $\Phi = 0.005$ ;  $\Delta t_T$  – displacement time of boiling front



Rys. 5. Zmiany w czasie przegrzania cieczy na ogrzewanej ściance kanału (dopływ – wypływ) podczas rozwoju wrzenia wywołanego spadkiem ciśnienia; czynnik R123; q = 13,85 kW/m<sup>2</sup>; (wρ) = 445 kg/m<sup>2</sup>s; Φ = 0,005

Fig. 5. Changes during liquid overheating on the heated channel wall (inflow – outflow) during development of boiling caused by pressure drop; refrigerant R123;  $q = 13.85 \text{ kw/m}^2$ ;  $(w\rho) = 445 \text{ kg/m}^2$ s;  $\phi = 0.005$ 

Na rys. 6 przedstawiono wyniki pomiarów dla czynnika chłodniczego R134a w postaci zależności prędkości  $v_p$  przemieszczania się impulsu obniżonego ciśnienia wywołującego rozwój wrzenia w kanale od wielkości stopnia zapełnienia  $\Phi$  czynnika chłodniczego. Front wrzenia powstający na ogrzewanej ściance przemieszczał się ze znacznie mniejszą prędkością  $v_T$ . Były to wartości rzędu kilku metrów na sekundę i mniejsze. Wartości  $v_T$  zależały od wielkości impulsu spadku ciśnienia  $\Delta p$  i stopnia zapełnienia  $\Phi$ .

Na rys. 7 przykładowo przedstawiono zależność prędkości przemieszczania się frontu wrzenia  $v_T$  od wartości spadku ciśnienia  $\Delta p$ dla czynnika R134a. Przy obniżaniu ciśnienia czynnika w kanale następuje spadek temperatury nasycenia czynnika  $T_s$ . Powoduje to chwilowy wzrost stopnia przegrzania cieczy  $\Delta T_s$ , do momentu rozpoczęcia wrzenia. Szczególnie duże przegrzanie następuje na ogrzewanej ściance kanału. Przy gwałtownym obniżaniu ciśnienia chwilowe lokalne przegrzanie  $\Delta T_s$  może osiągać znaczne wartości. W przeprowadzonych badaniach rejestrowano lokalne chwilowe przegrzania rzędu 40 ÷50 K. Każdorazowo należy uzyskać krytyczne przegrzanie cieczy, aby zainicjować proces wrzenia, czyli przekroczyć próg aktywności zarodków pary. Wzrost przegrzania cieczy sprzyja wzmożonej aktywacji zarodków wrzenia, co objawia się wyższą prędkością przemieszczania się frontu wrzenia.



Rys. 6. Zależność prędkości  $v_p$  przemieszczania się sygnału obniżonego ciśnienia od stopnia zapełnienia  $\Phi$  dla czynnika R134a; (wp) = 250 ÷ 1300 kg/(m<sup>2</sup>s),  $q = 6 \div 12$  kW/m<sup>2</sup>,  $p = 0,2 \div 0,4$  MPa

Fig. 6. Dependence of the reduced pressure signal displacement velocity  $v_p$ on the void fraction  $\Phi$  for refrigerant R134a;  $(w\rho) = 250 \div 1300 \text{ kg/(m^2s)}$ ,  $q = 6 \div 12 \text{ kW/m^2}$ ,  $p = 0.2 \div 0.4 \text{ MPa}$ 



Rys. 7. Zależność prędkości ν<sub>T</sub> przemieszczania się frontu wrzenia od spadku ciśnienia Δp dla czynnika chłodniczego R134a; (wp) = 250 ÷ 1300 kg/(m<sup>2</sup>s), q = 6 + 12 kW/m<sup>2</sup>, p = 0,2 ÷ 0,4 MPa; K-W rozwój wrzenia w układzie jednofazowym (w cieczy), W-W rozwój wrzenia w układzie dwufazowym Fig. 7. Dependence of displacement velocity v<sub>T</sub> of boiling front from pressure dro

Fig. 7. Dependence of displacement velocity  $v_T$  of boiling front from pressure drop  $\Delta p$  for R134a refrigerant;  $(w\rho) = 250 \div 1300 \text{ kg/(m^2s)}, q = 6 \div 12 \text{ kW/m^2}, p = 0.2 \div 0.4 \text{ MPa}; K-W$  development of boiling in single-phase system (in liquid), W-W development of boiling in two phase system

Na rys. 8 przedstawiono zależność prędkości przemieszczania się frontu wrzenia v<sub>T</sub> od chwilowego lokalnego przegrzania cieczy  $\Delta T_s$ . Podczas rozwoju wrzenia powierzchniowego w układzie dwufazowym prędkości  $v_T$  zmieniały się w granicach od 1 ÷ 3 m/s, przy lokalnych chwilowych przegrzaniach cieczy od 5 ÷ 15 K. Gdy rozwój wrzenia powierzchniowego następował w układzie jednofazowym (ciecz) prędkości v<sub>T</sub> były o około 50 % wyższe, w porównywalnym zakresie przegrzania cieczy. W tym przypadku udało się uzyskać znacznie wyższe lokalne przegrzania cieczy rzędu 50  $\div$  60 K i wtedy prędkości  $v_T$  dochodziły do około 6 m/s. Występujące opóźnienie w rozwoju wrzenia powierzchniowego należy tłumaczyć wpływem pojemności cieplnej czynnika w podwarstwie przyściennej i ścianki ogrzewanego kanału. Niezbędne przegrzanie ścianki i cieczy w warstwie przyściennej uzyskiwane jest w skończonym przedziale czasu, który zależy od grubości i rodzaju materiału ścianki kanału.



Rys. 8. Zależność prędkości frontu wrzenia  $v_T$  od chwilowego lokalnego przegrzania cieczy  $\Delta T_s$  na ogrzewanej ściance kanału w przepływie czynnika R134a; ( $w\rho$ ) = 250 ÷ 1300 kg/(m<sup>2</sup>s),  $q = 6 \div 12$  kW/m<sup>2</sup>,  $p = 0,2 \div 0,4$  MPa

Fig. 8. Dependence of the boiling front velocity  $v_T$  on the instantaneous local liquid overheating  $\Delta T_s$  on the heated channel wall in the refrigerant R134a flow;  $(w\rho) = 250 \div 1300 \text{ kg/(m^2s)}, q = 6 \div 12 \text{ kW/m^2}, p = 0.2 \div 0.4 \text{ MPa}$ 

Uzyskane wyniki badań pozwoliły na opracowanie zależności eksperymentalnych opisujących rozwój wrzenia pęcherzykowego w kanale rurowym. Poniżej przedstawiono wyniki analizy badań eksperymentalnych. Prędkość przemieszczania się zaburzeń ciśnienia  $v_p$  związana jest ze spadkiem ciśnienia  $\Delta p$  i z lokalnym chwilowym przegrzaniem cieczy  $\Delta T_s$ . Na podstawie analizy wymiarowej uzyskano następującą zależność:

$$Re = 2,2 \cdot 10^4 \cdot Eu^{0,21} \cdot B^{1,5}, \qquad (2)$$

gdzie:

$$\operatorname{Re} = \frac{v_{p} \cdot d \cdot (1 - y)}{v' \cdot (1 - \Phi)} - \operatorname{liczba} \operatorname{Reynoldsa},$$
(3)

$$Eu = \frac{\Delta p}{\rho \cdot w^2} - \text{liczba Eulera,}$$
(4)

B - współczynnik opisany wzorem (1).

W równaniu (2) wprowadzono zmodyfikowane do tych celów liczby kryterialne Reynoldsa Re (3) i Eulera Eu (4) oraz bezwymiarowy współczynnik B, podany wzorem (1). Zmodyfikowana liczba Reynoldsa Re zawiera prędkość  $v_p$ . Jest to prędkość przemieszczania się zaburzenia wywołanego spadkiem ciśnienia  $\Delta p$ , którego wartość ujmuje zmodyfikowana liczba Eulera Eu. Współczynniki liczbowe w zależności (2) uzyskano aproksymując metodą najmniejszych kwadratów wyniki obliczeń i badań eksperymentalnych. Stwierdzono, że 89 % wyników obliczeń i pomiarów mieściło się w granicach ± 50 %. Jest to niewątpliwie znaczny rozrzut, ale należy mieć na uwadze, iż rozpatrywane zagadnienia dotyczą równowagi metastabilnej układu dwufazowego a przedstawione zjawiska zachodzą w granicach pętli histerezy wymiany ciepła i oporów przepływu [3, 6].

W podobny sposób wyznaczono zależność pozwalającą określać prędkość przemieszczania się frontu wrzenia  $v_T$ , której wielkość ujmuje zmodyfikowana liczba Pecleta *Pe* 

gdzie:

$$Pe = 1, 1 \cdot 10^4 \cdot B^{1,5}, \tag{5}$$

$$Pe = \frac{v_T \cdot d \cdot (1 - y)}{a' \cdot (1 - \Phi)} - \text{liczba Pecleta}$$
(6)

B - współczynnik opisany wzorem (1).

Z porównania wyników obliczeń według zależności (5) z wynikami badań eksperymentalnych uzyskano podobny efekt ich rozbieżności jak dla zależności (2).

#### 5. Badanie zaniku wrzenia w kanale

Badania rozwoju wrzenia pęcherzykowego w kanale wykazały, że zainicjowanie procesu wrzenia wymaga uzyskania odpowiednio dużego przegrzania cieczy na ściance kanału. Wielkość minimalnego przegrzania ujmuje górna wartość bezwymiarowego współczynnika B1. Mając powyższe na uwadze założono, że zanik wrzenia nastąpi wtedy, gdy uzyska się odpowiednio niską temperaturę cieczy na ściance ogrzewanego kanału (lokalne przegrzanie będzie zbyt małe aby podtrzymać generację pęcherzyków parowych). Spowoduje to zanik aktywności zarodków pary i zakończy proces wrzenia. Prowadząc badania zaniku wrzenia podwyższano ciśnienie p w kanale metodą częściowego zamykania zaworu za odcinkiem pomiarowym. Powodowało to wzrost temperatury nasycenia T<sub>s</sub> i równocześnie wzrost niedogrzania cieczy do temperatury nasycenia  $\Delta T_n$ . Jako pierwszy przemieszczał się w kierunku przeciwnym do przepływu wrzącego czynnika sygnał podwyższonego ciśnienia  $\Delta p$  z prędkością  $v_p$  a następnie w kierunku zgodnym z kierunkiem przepływu czynnika fala wzrostu temperatury ścianki z prędkością v<sub>T</sub>. Wzrost temperatury ścianki oznaczał zmniejszenie intensywności wymiany ciepła wywołanej zanikiem wrzenia. Wynika stąd, że zanik wrzenia następuje na początku ogrzewanego kanału, w miejscu najmniejszego przegrzania cieczy. Na rys. 9 przedstawiono przykładowo zmiany w czasie wielkości towarzyszących zanikowi wrzenia pęcherzykowego w kanale (pomiary temperatury ścianki kanału wykonano na długości 0,2 m). Dla prezentowanego przypadku prędkość przemieszczania się sygnału wzrostu ciśnienia v<sub>p</sub> wynosiła 16,8 m/s a prędkość zaniku wrzenia  $v_T$  była równa 1,43 m/s.



Rys. 9. Zmiana w czasie parametrów podczas zaniku wrzenia pęcherzykowego w kanale, czynnik R123; q = 21,3 kW/m<sup>2</sup>, Φ = 0,943, Δt – czas przemieszczania się frontu wrzenia

Fig. 9. Change of parameters in time during the decay of bubble boiling in channel, refrigerant R123; q = 21.3 kW/m<sup>2</sup>,  $\Phi = 0.943$ ,  $\Delta t$  – displacement time of boiling front

Stwierdzono, że impuls wzrostu ciśnienia  $\Delta p$ , podobnie jak w przypadku rozwoju wrzenia, przemieszczał się z prędkością  $v_p$  zależną od stopnia zapełnienia w kanale  $\Phi$  (rys. 10) z tym, że wartości  $v_p$  były średnio o około 20% niższe niż w przypadku rozwoju wrzenia powierzchniowego w kanale (dla tych samych wartości stopnia zapełnienia  $\Phi$  w stanie początkowym układu). Można to wytłumaczyć występującą histerezą wymiany ciepła początku wrzenia powierzchniowego. Wielkość wzrostu ciśnienia

 $\Delta p$  w kanale decyduje o zmniejszeniu lokalnego przegrzania cieczy na ogrzewanej ściance kanału. Przy wyższych wartościach przegrzanie to może przyjmować nawet wartości ujemne. Wzrost  $\Delta p$  sprzyja wzrostowi prędkości wygaszania wrzenia w kanale co przedstawiono na rys. 11. Prędkość zaniku wrzenia  $v_T$  zależy od wielkości lokalnego zmniejszenia przegrzania cieczy na ściance kanału. Wielkość tego przegrzania ujmuje zaproponowany wcześniej bezwymiarowy współczynnik *B*. Na rys. 12 przedstawiono zależność zmodyfikowanej liczby Pecleta *Pe* od współczynnika *B*. Wygaszanie procesu wrzenia może nastąpić po przekroczeniu dolnej wartości współczynnika *B* (dla R123 *B* =*B2*  $\approx$  3). Spadek wartości współczynnika *B* sprzyja wzrostowi liczby Pecleta *Pe* i związanej z nią prędkości  $v_T$ .



Rys. 10. Zależność prędkości ν<sub>p</sub> przemieszczania się impulsu ciśnienia Δp w zależności od stopnia zapełnienia Φ podczas zaniku wrzenia; czynnik R134a

Fig. 10. Pressure impulse displacement  $\Delta p$  velocity  $v_p$  vs. the void fraction  $\Phi$  during decay of boiling; refrigerant R134a



Rys. 11. Zależność prędkości zaniku wrzenia ν<sub>T</sub> od spadku ciśnienia w kanale Δp; czynnik R134a





Rys. 12. Zależność zmodyfikowanej liczby Pecleta *Pe* od współczynnika *B* dla zaniku wrzenia pęcherzykowego w kanale rurowym; czynnik R134a
Fig. 12. Dependence of the modified Peclet's *Pe* number on *B* coefficient for decay of bubbly boiling in a tubular channel; R134a refrigerant

Podobnie jak dla rozwoju wrzenia powierzchniowego wyznaczono zależności empiryczne dla zaniku wrzenia w kanale.

Zależność ujmującą prędkość przemieszczania się impulsu ciśnienia  $v_p$  wywołującego zanik wrzenia przedstawiono w postaci

$$Re = 0.81 \cdot 10^5 \cdot Eu^{0.11} \tag{7}$$

gdzie: Re - liczba Reynoldsa (wzór 3), Eu - liczba Eulera (wzór 4).

W zależności (7) nie występuje bezwymiarowy współczynnik *B* (wzór 1), ponieważ w układzie dwufazowym (para mokra) wzrost ciśnienia  $\Delta p$  ujmuje równocześnie zmianę temperatury nasycenia i przegrzania cieczy  $\Delta T_s$ .

Zależność ujmująca prędkość zaniku wrzenia w kanale  $v_T$  ma postać

$$Pe = 0.93 \cdot 10^5 (B2 - B)^{0.41} . \tag{11}$$

gdzie: *Pe* - liczba Pecleta (wzór 6), *B* - współczynnik (wzór 1), *B2* - dolna wartość współczynnika *B*.

Porównując wyniki badań i obliczeń stwierdzono zgodność w zakresie  $\pm$  50 %.

#### 6. Podsumowanie

Potwierdzono eksperymentalnie, że rozwój i zanik wrzenia pęcherzykowego w przepływie ma charakter falowy. W opisie oddziaływań ujmujących falowość zjawisk wzięto pod uwagę nie tylko prędkość  $v_p$  przemieszczania się impulsu zmian ciśnienia, ale również prędkość  $v_T$  frontu wrzenia. Na podstawie wyników badań stwierdzono, że prędkość przemieszczania się impulsu zmian ciśnienia  $v_p$  wywołującego rozwój wrzenia zależy od stopnia zapełnienia  $\Phi$  czynnika w kanale. W przypadku zaniku wrzenia prędkość rozwoju lub zaniku wrzenia powierzchniowego w kanale zależy od lokalnego przegrzania cieczy na ogrzewanej ściance.



Rys. 13. Zależność prędkości przemieszczania się sygnału zmiany ciśnienia ν<sub>p</sub> wywołującego rozwój lub zanik wrzenia w zależności od stopnia zapełnienia Φ w kanale; czynnik R123

Fig. 13. Displacement velocity of the pressure change signal  $v_p$  inducing the development or decay of boiling vs. the void fraction  $\Phi$  in a channel; refrigerant R123

Na rys. 14 zestawiono uzyskane wyniki pomiarów w postaci zależności zmodyfikowanej liczby Pecleta Pe od bezwymiarowego współczynnika B, który ujmuje lokalne przegrzanie cieczy. Wyższe wartości liczby Pecleta Pe dotyczą pomiarów, w których rozwój wrzenia wywoływano skokowym obniżeniem ciśnienia w kanale. Dla tych przypadków uzyskano największe lokalne chwilowe przegrzania cieczy i najwyższe wartości prędkości frontu wrzenia  $v_T$ . Najniższe wartości współczynnika B (w tym ujemne) dotyczą zaniku wrzenia. Przebieg zależności Pe=f(B) dla zaniku wrzenia różni się w istotny sposób od przebiegu dla rozwoju wrzenia.





a channel in form of the function Pe=f(B)

Należy jednak wyraźnie podkreślić, że w badaniach eksperymentalnych zastosowano wymuszenie rozwoju wrzenia w przepływie przez "skokowe" zwiększanie przegrzania na powierzchni ścianki kanału (którego przyczyną był gwałtowny spadek ciśnienia). Uzyskane wartości prędkości frontu wrzenia  $v_T$  zmieniały się w przedziale  $v_T = 0,08 \div 6$  m/s dla przegrzania  $\Delta T_s = 5 \div 60$ K. Wyższe wartości prędkości  $v_T$  dotyczyły przypadków, gdy rozwój wrzenia wywoływano "skokowym" obniżaniem ciśnienia. Wówczas impuls zmiany ciśnienia przemieszczał się z dużą prędkością  $v_p$  (nawet 200 m/s) wymuszając wzrost prędkości  $v_T$ .

Metodyka badań eksperymentalnych różniła się od dotychczas stosowanych przez innych badaczy oryginalnym uwzględnieniem wpływu niestabilności na zjawiska rozwoju i zaniku wrzenia w przepływie. Objawiało to się tym, że czynnik chłodniczy był podczas badań jakby "gwałtownie umieszczany" w obszarze stanów metastabilnych. Podczas badania rozwoju wrzenia czynnik "umieszczano" gwałtownie w obszarze stanów cieczy przegrzanej (na prawo od lewej krzywej granicznej x=0 na wykresie *lgp-h*) a podczas badań zaniku wrzenia para nasycona mokra czynnika trafiała gwałtownie do obszaru stanów cieczy niedogrzanej do temperatury nasycenia (w kierunku na lewo od lewej linii granicznej x=0). Takie "dynamiczne" oddziaływania, które mogą występować w warunkach eksploatacyjnych powodowały dodatkową intensyfikację obu zjawisk.

W podsumowaniu należy wskazać niewątpliwe walory poznawcze badanych eksperymentalnie zjawisk rozwoju i zaniku wrzenia w przepływie a także ich aspekty eksploatacyjne. Zjawiska te zachodzą nie tylko w parownikach urządzeń chłodniczych (w tym zasilanych nowymi proekologicznymi czynnikami), ale również w innych elementach układów energetycznych takich jak kotły parowe, czy też reaktory. W warunkach dynamicznych zmian parametrów układu mogą pojawiać się niekorzystne oddziaływania eksploatacyjne objawiające się niestabilnościami. Są one tym bardziej niebezpieczne, że mają charakter falowy, co może wpływać negatywnie na współpracę różnych węzłów instalacji. Uzyskane wyniki badań wpłyną niewątpliwie na opracowanie dalszych programów badawczych tego typu zjawisk.

#### 7. Oznaczenia

- *a* współczynnik wyrównywania temperatury,  $m^2/s$ ,
- *d* średnica wewnętrzna kanału, m,
- *Eu* zastępcza liczba Eulera,
- *p* ciśnienie, MPa,
- *Pe* zastępcza liczba Pecleta,
  - gęstość strumienia ciepła, W/m<sup>2</sup>,
- *Re* zastępcza liczba Reynoldsa,
  - temperatura, K
- t czas, s,

q

T

v

- *w* prędkość czynnika, m/s,
- $(w\rho)$  gęstość strumienia masy, kg/m<sup>2</sup>s,
- v predkość fali, m/s,
  - dynamiczny stopień suchości,

- $\Phi$  stopień zapełnienia,
- v kinematyczny współczynnik lepkości, m<sup>2</sup>/s,
- $\rho$  gęstość, kg/m<sup>3</sup>,

indeksy dolne dotyczą:

- F cieczy,
- kr warunków krytycznych,
- *n* niedogrzania,
- *p* ciśnienia,
- *s* nasycenia,
- *t* temperatury,
- w ścianki,
- 1, 2, ... numeru kolejnego czujnika pomiarowego,

indeksy górne dotyczą:

- , cieczy,
- pary.

## 8. Literatura

 Bohdal T.: Bubble boiling of environment-friendly refrigeration media. International Journal of Heat and Fluid Flow (2000), No 4, Volume 21, pp. 449 – 455.

- [2] Bohdal T.: Development of bubbly boiling in channel flow. An International Journal of Experimental Heat Transfer, 2001, Volume 14, No 3, pp. 199 – 215.
- [3] Bohdal T.: Zjawiska wrzenia pęcherzykowego czynników chłodniczych. Monografia, Wyd. Politechniki Koszalińskiej, Koszalin 2001, stron 262.
- [4] Bohdal T., Bilicki Z., Czapp M.: Development of Nucleate Boiling in an Annular Clearance. An International Journal of Heat and Technology, 2001, No 2, Volume 19-n, pp. 33-37.
- [5] Bohdal T.: Badanie początku wrzenia pęcherzykowego w kanale. Chłodnictwo, 2002, nr 4, s. 10 – 14.
- [6] Bohdal T.: Przyczyny niestabilności przemian fazowych czynników energetycznych. Monografia, Wyd. Politechniki Koszalińskiej, 2006.
- [7] Mitrovic J., Fauser J.: Propagation of two-phase fronts during boiling of superheat liquids, Proc. 2nd European Symp. "Fluids in Space", Naples, Italy, 1996.
- [8] Nakoryyakov V.E., Pokusaev B.G., Shreiber I.R., Wave propagation in gas-liquid media, Bergles A.E. (Editor) by CRC Press Inc., Boca Raton, Florida, 1993.
- [9] Pavlenko A.N., Lel V.V.: Approximate simulation model of a selfsustaining evaporation front, Thermophysics and Aeromechanics, 1999, Vol. 6, no.1, pp. 105-117.

otrzymano / received: 15.02.2010 przyjęto do druku / accepted: 15.03.2010

artykuł recenzowany

### INFORMACJE

