

1. BILANSOWANIE WIELKOŚCI FIZYCZNYCH

Ośrodki materialne charakteryzują dwa rodzaje różniących się zasadniczo od siebie wielkości fizycznych:

- **globalne (ekstensywne)** przypisane obszarowi przestrzeni fizycznej, wypełnionemu przez dowolną część rozważanego ośrodka materialnego; są one proporcjonalne do wielkości tego obszaru (**addytywne**) i zależą tylko od **czasu** (np.: masa i energia);
- **lokalne (intensywne)** przypisane punktom tego obszaru; zależą one zarówno od **czasu**, jak i **położenia** rozpatrywanego punktu w przestrzeni, nie zależą natomiast od wielkości obszaru zajętego przez rozważany ośrodek (np. temperatura, ciśnienie i wszelkiego rodzaju **gęstości: masowe, objętościowe** czy też **powierzchniowe** wielkości globalnych).

Bilansować możemy tylko wielkości globalne, które z uwagi na przypisanie obszarom przestrzeni podlegają **zasadzie superpozycji**.

Wielkości lokalne wprowadzamy w celu opisanie rozkładu analizowanych wielkości globalnych w przestrzeni, gdzie tworzą pole.

Pole – zbiór wartości wielkości fizycznych danego rodzaju przypisanych punktom przestrzeni (np. pole temperatury, pole prędkości itp.).

Bilansowania globalnych wielkości fizycznych dokonujemy w **obszarze bilansowania** (obszarze o dowolnym kształcie myślowo wyodrębnionym z otaczającej nas przestrzeni fizycznej i całkowicie wypełnionym materiają).

W zagadnieniach fizyki budowli wykorzystuje się **obszar kontrolny** Ω (ustalony i nieruchomy względem przyjętego układu odniesienia)

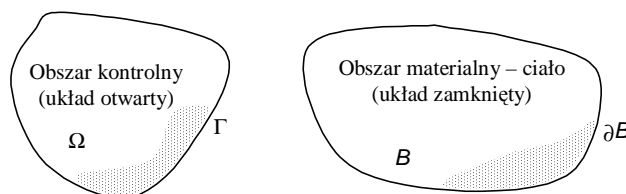
Zamkniętą powierzchnię ograniczającą ten obszar (oddzielającą go od otoczenia) nazywamy jego **brzegiem** Γ .

Pozostałą część przestrzeni nazywamy **otoczeniem** obszaru kontrolnego Ω^* .

Z punktu widzenia termodynamiki obszar kontrolny jest **układem otwartym** (wymieniający z otoczeniem energię i materię).

W przypadku zagadnień mechaniki wykorzystuje się **obszar materialny (ciało)** B o **brzegu** ∂B .

Z punktu widzenia termodynamiki jest to **układ zamknięty** (wymieniający z otoczeniem tylko energię).



Rys. 1.2. Obszar kontrolny i obszar materialny

1.1. OGÓLNE RÓWNANIE BILANSU

Zmiana zasobu (akumulacja) przypisanej ośrodkowi materialnemu **dowolnej globalnej wielkości fizycznej** $\Psi(t)$ może być spowodowana:

- **wymianą (przepływem) Ψ** między obszarem Ω a jego otoczeniem Ω^* (ujmującą **wpływ** bądź też **wypływ Ψ**);
- **produkcją Ψ** w obszarze Ω (wyrażającą fakt **powstawania** lub **zanikania Ψ** wewnątrz Ω).

Powyższy aksjomat bilansowy zapisujemy w postaci **ogólnego równania bilansu** wielkości Ψ

$$\boxed{\frac{d\Psi}{dt} = \Phi_{\Psi} + \Sigma_{\Psi}}$$

$d\Psi/dt$ – szybkość zmiany zasobu (akumulacji) Ψ

$\Phi_{\Psi}(t)$ – przepływ Ψ

$\Sigma_{\Psi}(t)$ – źródło Ψ

Gdy $d\Psi/dt > 0$ zasób Ψ rośnie, gdy $d\Psi/dt < 0$ – maleje.

Powyższe równanie jest **niezależne** od rodzaju Ψ i od rodzaju **ośrodka materialnego**.

1.2. CAŁKOWE (GLOBALNE) RÓWNANIE BILANSU

Dzieląc myślowo obszar Ω na **elementarne** (infinitesimalne, nieskończenie małe) **podobszary** o ob-

jętości dV zaś jego brzeg na **elementarne powierzchnie** o polu dA możemy napisać, że

$$d\Psi = \psi dV$$

$$d\Phi_\psi = \varphi_\psi dA$$

$$d\Sigma_\psi = \sigma_\psi dV$$

$\psi(\mathbf{x}, t)$ – **gęstość** (objętościowa) Ψ ,

$\varphi_\psi(\mathbf{x}, t)$ – **gęstość** (powierzchniowa) **przepływu**

(**strumień**) Ψ ,

$\sigma_\psi(\mathbf{x}, t)$ – **gęstość** (objętościowa) **źródła** Ψ ,

\mathbf{x} – **położenie** (punkt przestrzeni),

t – **czas**.

Wszystkie wielkości nieskończenie małe rozumiane są w sensie zdefiniowanym w analizie **niestandardowej**, czyli jako wielkości stałe, dowolnie bliskie zeru (a więc tak, jak rozumiał je **LEIBNITZ**).

Całkując powyższe zależności odpowiednio po obszarze Ω i jego brzegu Γ dostajemy

$$\Psi = \int_{\Omega} \psi dV$$

$$\Phi_\psi = \int_{\Gamma} \varphi_\psi dA$$

$$\Sigma_\psi = \int_{\Omega} \sigma_\psi dV$$

Podstawiając powyższe całki do ogólnego równania bilansu dostajemy

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} \psi dV = \int_{\Omega} \frac{\partial \psi}{\partial t} dV = \int_{\Gamma} \boldsymbol{\varphi}_{\psi} dA + \int_{\Omega} \sigma_{\psi} dV$$

Strumień wielkości bilansowanej można przedstawić w postaci

$$\varphi_{\psi} = -\boldsymbol{\Phi}_{\psi} \cdot \mathbf{n}$$

$\boldsymbol{\Phi}_{\psi}(\mathbf{x}, t)$ – wektor gęstości strumienia Ψ ,

\mathbf{n} – wektor normalny do brzegu Γ .

Gdy $\boldsymbol{\Phi}_{\psi} \cdot \mathbf{n} < 0$ to następuje wpływ Ψ do Ω , gdy $\boldsymbol{\Phi}_{\psi} \cdot \mathbf{n} > 0$ ma miejsce wypływ Ψ do otoczenia, natomiast gdy $\boldsymbol{\Phi}_{\psi} \cdot \mathbf{n} = 0$ przepływ zanika.

Tak zdefiniowany strumień pozwala zapisać powyższe równanie w postaci

$$\int_{\Omega} \frac{\partial \psi}{\partial t} dV = - \int_{\Gamma} \boldsymbol{\Phi}_{\psi} \cdot \mathbf{n} dA + \int_{\Omega} \sigma_{\psi} dV$$

Z fizycznego punktu widzenia, wektor $\boldsymbol{\Phi}_{\psi}$ możemy przedstawić w postaci sumy

$$\boldsymbol{\Phi}_{\psi} = \psi \mathbf{v} + \boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo}$$

$\psi \mathbf{v}$ – wektor gęstości makroskopowego strumienia Ψ ,

$\boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo}$ – wektor gęstości molekularnego strumienia

Ψ (ruch cieplny),

\mathbf{v} – wektor prędkości przepływu Ψ .

Fizyka pozwala także wyrazić gęstość źródła σ_ψ jako

$$\sigma_\psi = \sigma_\psi^{ex} + \sigma_\psi^{in}$$

σ_ψ^{ex} – gęstość zewnętrznego źródła Ψ (pole grawitacyjne, pole elektromagnetyczne),

σ_ψ^{in} – gęstość wewnętrznego źródła Ψ (reakcje chemiczne, przemiany fazowe itp.).

Podstawiając tak zdefiniowane zależności do powyższego równania otrzymujemy **całkowe (globalne) równania bilansu** wielkości Ψ

$$\int_{\Omega} \frac{\partial \psi}{\partial t} dV = - \int_{\Gamma} (\psi \mathbf{v} + \boldsymbol{\varphi}_\psi^{mo}) \cdot \mathbf{n} dA + \int_{\Omega} (\sigma_\psi^{ex} + \sigma_\psi^{in}) dV$$

1.3. RÓŻNICZKOWE RÓWNANIE BILANSU

Z twierdzenia o dywergencji wynika, że

$$\int_{\Gamma} \boldsymbol{\varphi}_\psi \cdot \mathbf{n} dA = \int_{\Omega} \nabla \cdot \boldsymbol{\varphi}_\psi dV$$

∇ – operator wektorowy nabla

Pozwala to zapisać powyższe równanie bilansu w postaci

$$\int_{\Omega} \left[\frac{\partial \psi}{\partial t} + \nabla \cdot (\psi \mathbf{v} + \boldsymbol{\varphi}_\psi^{mo}) - \sigma_\psi^{ex} - \sigma_\psi^{in} \right] dV = 0$$

Z powyższego równania dostajemy **różniczkowe (lokalne) równanie bilansu** wielkości ψ

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} + \nabla \cdot \psi \mathbf{v} = -\nabla \cdot \boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo} + \sigma_{\psi}^{ex} + \sigma_{\psi}^{in}$$

W powyższym równaniu należy określić postać ψ , $\boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo}$, σ_{ψ}^{in} oraz σ_{ψ}^{ex} .

Jeśli ψ jest skalar, to σ_{ψ}^{in} oraz σ_{ψ}^{ex} są również skalar, a $\boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo}$ jest wektorem.

Jeśli ψ jest wektorem, to σ_{ψ}^{in} oraz σ_{ψ}^{ex} są również wektorami, a $\boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo}$ jest tensorem.

W przypadku procesów **stacjonarnych** albo **ustalonych**

$$\partial \psi / \partial t = 0$$

i powyższe równanie przyjmuje postać

$$\nabla \cdot (\psi \mathbf{v} + \boldsymbol{\Phi}_{\psi}^{mo}) = \sigma_{\psi}^{ex} + \sigma_{\psi}^{in}$$

1.4. WIELKOŚCI ZACHOWAWCZE

Bilansowana wielkość **zachowawcza**, czyli spełniająca **zasadę zachowania** (np. masa, czy też energia), nie może ani powstawać, ani zniknąć w żadnej dowolnie małej części ośrodka materialnego.

Wynika z tego, że w każdym punkcie obszaru Ω

$$\sigma_{\psi} = 0$$

Zasada zachowania ma charakter **lokalny**; nie dopuszcza możliwości powstawania (źródło dodatnie) i zanikania (źródło ujemne) wielkości bilansowanej w różnych punktach rozpatrywanego obszaru, przy znikaniu jej źródła globalnego Σ_{ψ} .

Jedyną możliwą przyczyną zmiany zasobu wielkości zachowawczej w obszarze bilansowania jest jej wymiana z otoczeniem.

1.5. RÓWNANIA FIZYCZNE

Występujący w równaniach bilansowych wektor Φ_{ψ}^{mo} musi być określony dodatkowymi zależnościami, zwanymi **równaniami materiałowymi**, **fizycznymi** bądź też **konstrytywnymi**.

Równania fizyczne (np. prawo **FOURIERA**, czy też **FICKA**) zależą od rodzaju materiału, z którego zbudowany jest rozważany ośrodek materialny i muszą być wyznaczone **eksperymentalnie** (co jest zazwyczaj trudne i kosztowne).

W najprostszym przypadku **równanie fizyczne** możemy przyjąć w następującej, ogólnej postaci:

$$\Phi_{\psi}^{mo} = -k_{\psi} \nabla \psi$$

$\nabla \psi$ – **gradient** wielkości ψ ,

k_{ψ} – **współczynnik materiałowy**.

Z powyższej zależności wynika, że wektor Φ_{ψ}^{mo} jest skierowany przeciwnie do gradientu $\nabla\psi$ wielkości bilansowanej (np. ciepło płynie przeciwnie do gradientu temperatury, zaś dyfundujące cząsteczki pary wodnej – przeciwnie do gradientu ich koncentracji).

W odróżnieniu od prostej teorii równań bilansowych, teoria równań konstytutywnych jest w przypadku ogólnym złożona i trudna.

1.6. WARUNKI POCZĄTKOWE I BRZEGOWE

Określenie czasoprzestrzennych zmian gęstości ψ wielkości bilansowanej Ψ w obszarze Ω sprowadza się do rozwiązania problemu matematycznego określonego równaniem bilansowym oraz równaniem fizycznym.

Rozwiązanie tego problemu polega na określeniu **postaci funkcji** $\psi(\mathbf{x}, t)$, spełniającej dodatkowe warunki początkowe i brzegowe.

Warunek początkowy określa stan rozważanego procesu wewnątrz obszaru Ω w pewnej dowolnie ustalonej chwili czasu t_0 (zazwyczaj przyjmujemy $t_0 = 0$)

$$\psi = \psi_0, \quad t = t_0$$

$\psi_0(\mathbf{x})$ – **zadana funkcja** (np. temperatura początkowa)

Warunek brzegowy charakteryzuje wzajemne oddziaływanie między rozpatrywanym obszarem Ω a jego otoczeniem Ω^* przez brzeg Γ .

Brzeg obszaru traktowany jest jako **powierzchnia geometryczna** (idealna), na której nie może występować ani akumulacja, ani produkcja żadnej bilansowanej wielkości.

Rozróżniamy dwa podstawowe rodzaje warunków brzegowych:

Warunek brzegowy I rodzaju (DIRICHLETA)

$$\psi = \psi_r, \quad \mathbf{x} = \mathbf{x}_r, \quad t > 0$$

$\psi_r(x, t)$ – **zadana funkcja** (np. temperatura powierzchni ściany)

Warunek brzegowy II rodzaju (NEUMANNA)

$$\mathbf{q}_\psi \cdot \mathbf{n} = \varphi_r, \quad \mathbf{x} = \mathbf{x}_r, \quad t > 0$$

$\varphi_r(x, t)$ – **zadana funkcja** (w zagadnieniach fizyki budowli warunek ten praktycznie nie występuje).

Powyższy warunek możemy zapisać w postaci

$$-k_\psi \frac{\partial \psi}{\partial n} = \varphi_r, \quad \mathbf{x} = \mathbf{x}_r, \quad t > 0$$

$\partial/\partial n$ – **pochodna normalna**.

W przypadku brzegu izolowanego (nie przepuszczającego wielkości bilansowanej) powyższy warunek przyjmuje postać

$$\frac{\partial \psi}{\partial n} = 0, \quad \mathbf{x} = \mathbf{x}_r, \quad t > 0$$

Jeśli brzeg rozpatrywanego obszaru omywany jest płynem (np. powierzchnia ściany – powietrzem unoszonym w ruchu konwekcyjnym), to warunek brzegowy drugiego rodzaju zapisujemy w postaci **warunku brzegowego III rodzaju**

$$-k_{\psi} \frac{\partial \psi}{\partial n} = h_a (\psi - \psi_a), \quad \mathbf{x} = \mathbf{x}_r, \quad t > 0$$

h_a – **współczynnik przejmowania** wielkości ψ

ψ_a – **funkcja zadana** w otoczeniu obszaru bilansowania (np. temperatura powietrza z dala od powierzchni ściany)

W przypadku przenoszenia wielkości ψ przez **powierzchnię dzielącą** dwa ośrodki materialne A i B , (np. powierzchnię między cegłą a tynkiem), wykorzystuje się **warunek brzegowy IV rodzaju**

$$\begin{aligned} \psi_A &= \psi_B \\ k_{\psi_A} \frac{\partial \psi_A}{\partial n} &= k_{\psi_B} \frac{\partial \psi_B}{\partial n}, \quad \mathbf{x} = \mathbf{x}_{AB}, \quad t > 0 \end{aligned}$$

Sprowadzając wyjściowe **zagadnienie fizyczne** do **zagadnienia matematycznego**, zwanego **zagadnieniem początkowo-brzegowym**, musimy sprecyzować wszystkie informacje umożliwiające jego rozwiązanie, czyli:

- określić obszar bilansowania,
- podać postać równań bilansowych i fizycznych,
- określić warunki początkowe i brzegowe.

Po rozwiązaniu zagadnienia matematycznego możemy określić **przebieg procesów** występujących

w rozpatrywanym ośrodku materialnym (np. zmiany temperatury przegrody budowlanej).