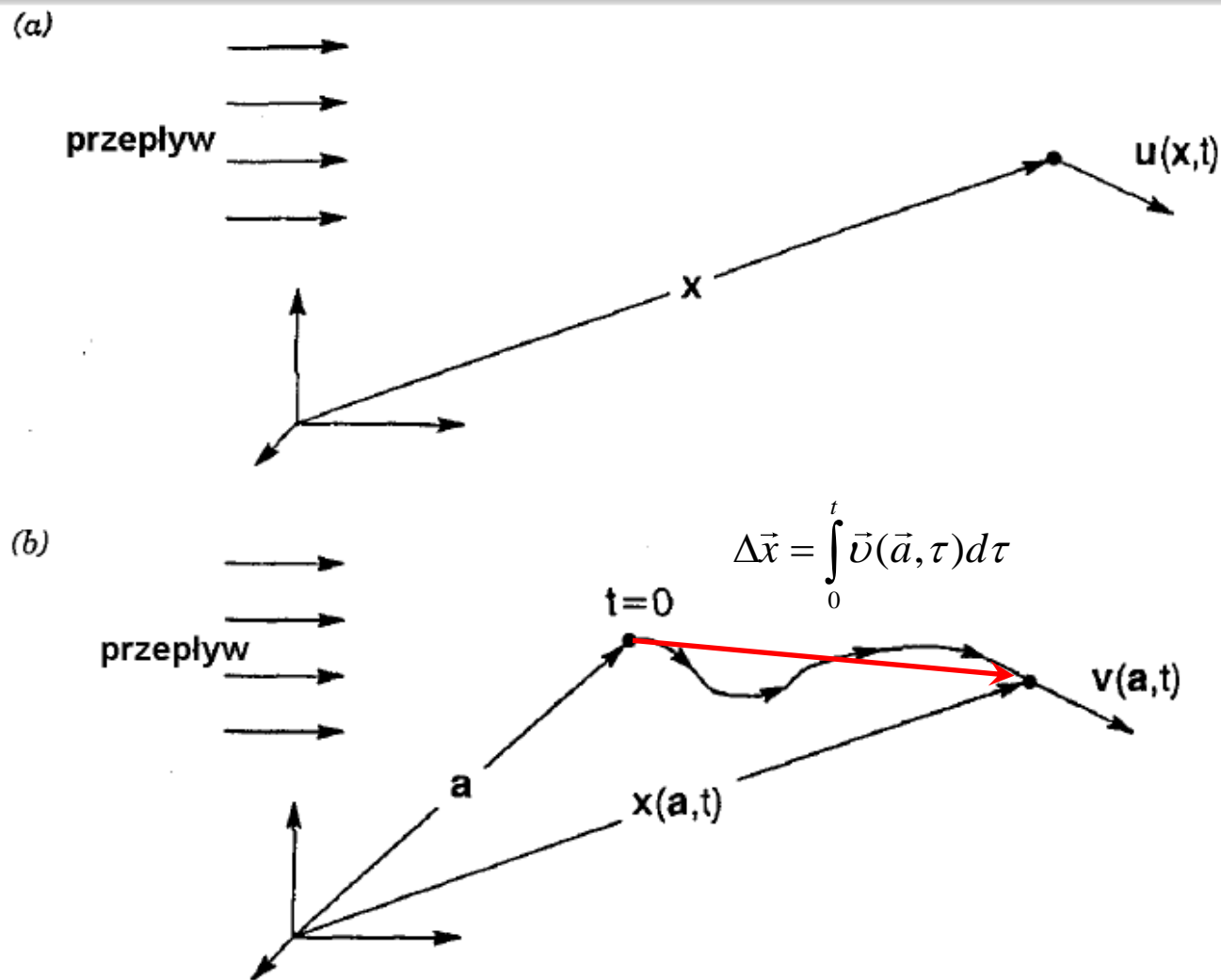


Dyspersja turbulentna; współrzędne Eulera i Lagrange'a



Używane przez nas dotąd współrzędne to były *współrzędne Eulera* – pomiar (np. prędkości) następował w pewnym **stałym** punkcie \mathbf{x} przestrzeni: $\mathbf{u} = \mathbf{u}(\mathbf{x}, t)$.

współrzędne Eulera i Lagrange'a, c.d.

Ewidentny związek między tymi wielkościami:

$$\mathbf{x}(\mathbf{a}, t) = \mathbf{a} + \int_0^t \mathbf{v}(\mathbf{a}, \tau) d\tau = \vec{a} + \Delta \vec{x}$$

Obliczenie całki wymaga: (a) podania położenia początkowego i (b) znajomości pola prędkości cząstki w różnych chwilach czasu. Obraz Lagrange'a jest bardziej „związany” z poszczególnymi cząstkami płynu.

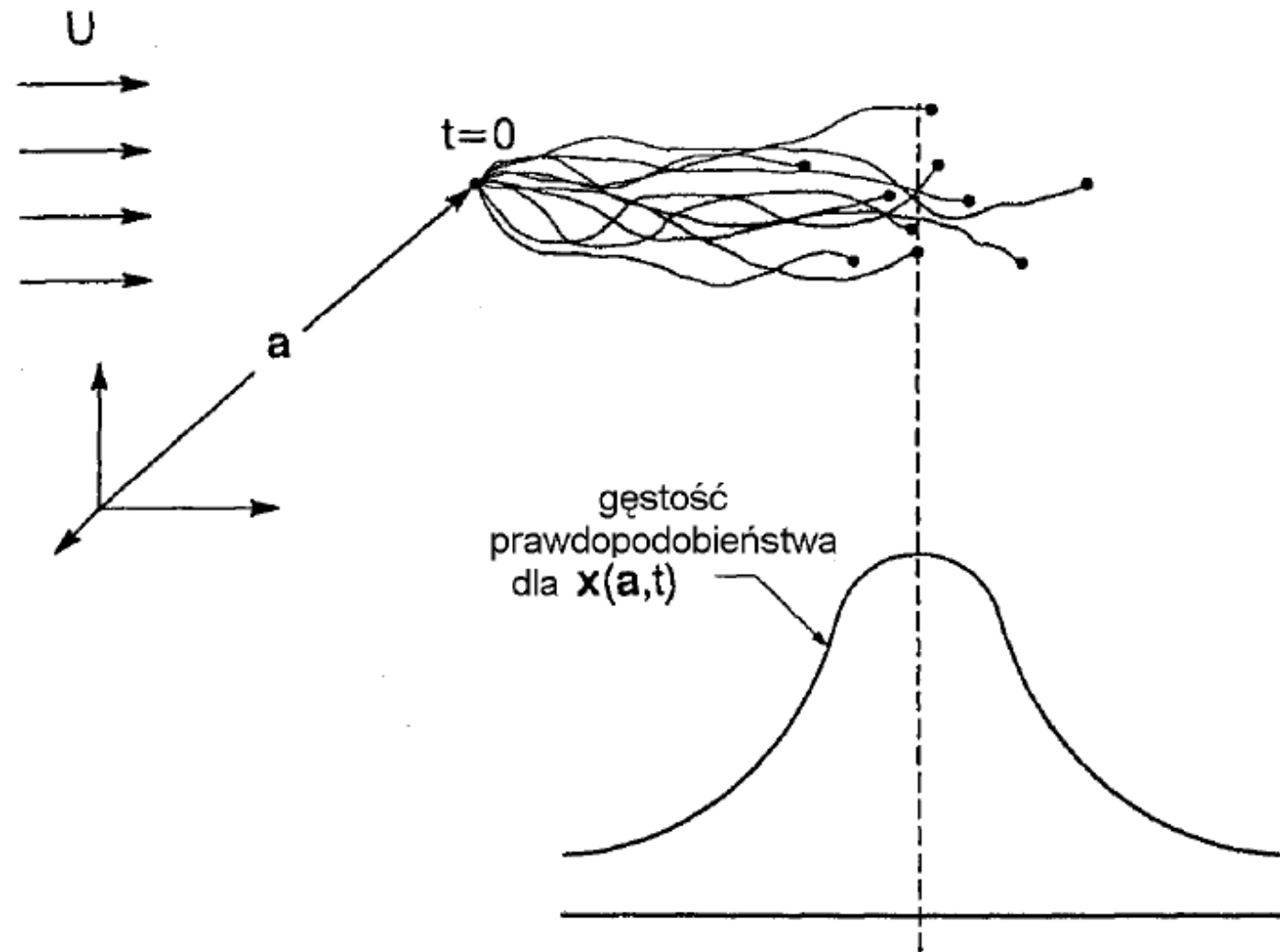
Pomiędzy prędkościami Eulera i Lagrange'a istnieje także formalny związek:

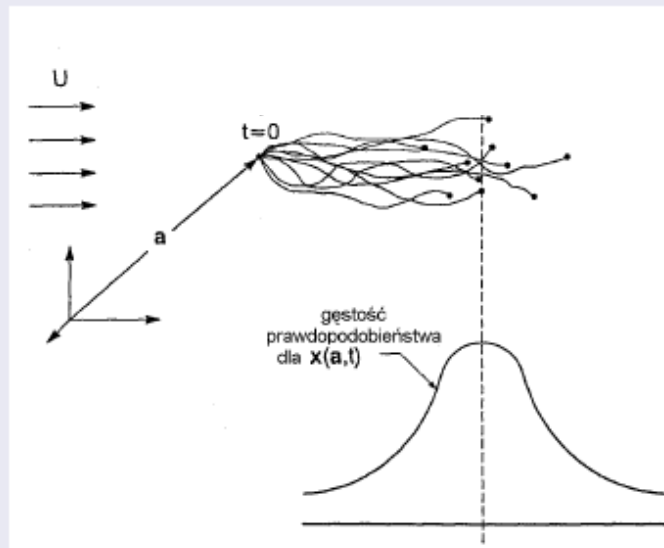
$$\mathbf{v}(\mathbf{a}, t) = \mathbf{u}[\mathbf{x}(\mathbf{a}, t), t].$$

Podójście Lagrange'a jest formalnie prostsze, ale dane potrzebne w tym formalizmie są trudniejsze do uzyskania doświadczalnie (trudniejsze niż odpowiednie dane w formalizmie Eulera).

Dla ochrony środowiska formalizm Lagrange'a jest „ciekawszy” – lubimy wiedzieć co (i gdzie) dzieje się z upływem czasu z powstałym w chwili 0 i punkcie \mathbf{a} zanieczyszczeniem.

ustalony jednorodny przepływ turbulentny





Ustalony – tzn. przepływ, którego *statystyczne* parametry w różnych punktach przestrzeni nie zmieniają się w czasie;
jednorodny – żaden z kierunków x, y, z nie różni się od pozostałych.

W praktyce możemy mieć do czynienia z przepływem jednorodnym w danym kierunku (brak zmienności statystycznych parametrów w kierunku przepływu).

W chwili $t = 0$ z punktu a startuje wiele cząstek (przeprowadzamy wiele eksperymentów); po pewnym czasie t możemy zarejestrować pewną statystykę $x(a, t)$, której wariancja daje informację o rozproszeniu cząstek. Licząc wariancję, obliczamy pewną *średnią po zbiorze (cząstek)*, która odnosi się do zbioru eksperymentów.

Taylor wprowadził *całkę ze średnich po zbiorze fluktuacji prędkości Lagrange'a*

$$\int_0^t \langle v'_t v'_\tau \rangle d\tau, \text{ gdzie } v'_t \equiv [\mathbf{v}'(\mathbf{a}, t)]_x$$

Znaki $\langle \quad \rangle$ oznaczają proces uśredniania po zbiorze; v'_τ to *fluktuacja* prędkości;

prędkość Lagrange'a w chwili t , w kierunku przepływu

$$v_t = \bar{V}_t + v'_t,$$

gdzie \bar{V}_t to prędkość średnia (po zbiorze). Można pokazać (dla turbulentnego przepływu ustalonego)

$$\int_0^t \langle v'_t v'_\tau \rangle d\tau = \int_0^t \langle v'_t v'_{t+\tau} \rangle d\tau.$$

Współczynnik autokorelacji Lagrange'a R_τ

definiujemy jako

$$R_\tau = \frac{\langle v'_t v'_{t+\tau} \rangle}{\langle v_t'^2 \rangle},$$

$\langle v_t'^2 \rangle$ to średni kwadrat fluktuacji prędkości Lagrange'a, który – przy założeniu stacjonarności przepływu – jest wielkością stałą.

Tak więc z powyższych równań mamy

$$\int_0^t \langle v'_t v'_\tau \rangle d\tau = \langle v_t'^2 \rangle \int_0^t R_\tau d\tau.$$

Znowu w wyniku stacjonarności

$$\int_0^t \langle v'_t v'_\tau \rangle d\tau = \left\langle v'_t \int_0^t v'_\tau d\tau \right\rangle = \text{Tablica}$$